

Lerch, Matyáš: Scholarly works

Matyáš Lerch
Ellyptické funkce

Přir. Fak. MU Brno, 1926, 159 s.

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501629>

Terms of use:

© Masarykova univerzita, 1926

Institute of Mathematics of the Czech Academy of Sciences provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This document has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project
DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library
<http://dml.cz>

23

ELLIPTICKÉ FUNKCE

NAPSAL

MATYÁŠ LERCH

10

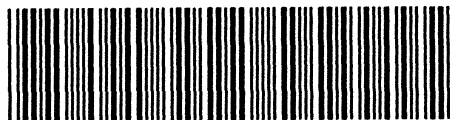
VYDÁNO S PODPOROU MINISTERSTVA ŠKOLSTVÍ A NÁRODNÍ OSVĚTY

NÁKLADEM

PŘÍRODOVĚDECKÉ FAKULTY MASARYKOVY UNIVERSITY

V BRNĚ

Matematický ústav AV ČR, v.v.i.
knihovna



3267030089

B 3580a



1723/65

Prof. Zel.

Předmluva.

Zesnulý prof. M. Lerch měl v úmyslu vydati učebnici teorie elliptických funkcí a integrálů ve dvou svazcích. Provedení tohoto plánu zmařila smrt. V pozůstalosti prof. Lercha nalezen byl rukopis prvního svazku díla. Vyžádal jsem si tento rukopis od choti prof. Lercha a nabyt jsem přesvědčení, že by bylo možné a prospěšné vydati jej tiskem. Choť prof. Lercha se vzácnou nezištností vzdala se nároku na honorář a ministerstvo školství a národní osvěty umožnilo tisk povolením úhrady. Zda a jaké změny by byl prof. Lerch ještě v textu snad učinil, nelze mi ovšem s určitostí říci; zdá se však, že by se byl omezil na menší změny, doplňky nebo opravy při korektuře. Toto vydání liší se od rukopisu prof. Lercha pouze tím, že: 1. bylo opraveno několik malých chyb (v numerických výpočtech a pod.), 2. byla přidána tabulka nejdůležitějších vzorců a obsah. Tyto změny provedl s mým vědomím p. dr. O. Borůvka, který také obstaral korekturu.

Eduard Čech.



Hlava I.

§ 1. Funkce trigonometrické.

Některé funkce, které nám podala trigonometrie, mají zvlášť jednoduché vlastnosti v počtu integrálním. Euler ukázal, jak lze je definovati ryze formálně na základě tohoto počtu a vyvinul touto cestou jejich základní vlastnosti.

Jako příklad vycházejme z integrálu

$$u = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}}, \quad (1)$$

takže v okruhu $|x| < 1$ platí

$$u = x - \left(\frac{-\frac{1}{2}}{1}\right) \frac{x^3}{3} + \left(\frac{-\frac{1}{2}}{2}\right) \frac{x^5}{5} - \left(\frac{-\frac{1}{2}}{3}\right) \frac{x^7}{7} + \dots$$

Obrácením řady obdržíme pro dosti malá u

$$x = u + \alpha_3 \frac{u^3}{3!} + \alpha_5 \frac{u^5}{5!} + \alpha_7 \frac{u^7}{7!} + \dots \quad (2)$$

inversní funkci integrálu (1). Na místě (1) můžeme psáti diferenciální rovnici

$$\frac{dx}{du} = \sqrt{1-x^2} \quad (3)$$

se začáteční podmínkou

$$x = 0 \text{ pro } u = 0,$$

při čemž odmocnina $\sqrt{1-x^2}$ má přejíti v 1 pro $u = 0$.

Na místo (3) pišme

$$\left(\frac{dx}{du}\right)^2 = 1 - x^2$$

a derivujme; na obou stranách objeví se činitel $2 \frac{dx}{du}$, jež potlačíme;

i vyjde

$$\frac{d^2x}{du^2} = -x, \quad (4)$$

důležitá rovnice diferenciální 2. řádu. Vyjádříme-li její obě strany podle řady (2), obdržíme nejprve pro dosti malá u

$$\begin{aligned} & \alpha_3 \frac{u}{1!} + \alpha_5 \frac{u^3}{3!} + \alpha_7 \frac{u^5}{5!} + \dots \\ & = -u - \alpha_3 \frac{u^3}{3!} - \alpha_5 \frac{u^5}{5!} - \dots \end{aligned}$$

odtud vychází

$$\alpha_3 = -1, \alpha_5 = -\alpha_3 = +1, \alpha_7 = -\alpha_5 = -1, \dots$$

obecně

$$\alpha_{2v+1} = (-1)^v,$$

a hledaná inverzní funkce integrálu (1) má pro dosti malá u rozvoj

$$x = u - \frac{u^3}{3!} + \frac{u^5}{5!} - \frac{u^7}{7!} + \frac{u^9}{9!} - \frac{u^{11}}{11!} + \dots \quad (2^*)$$

Rada ta je však stále konvergentní — celistvá transcendentá — a řeší problém inverze integrálu v celé obecnosti. Tím docházíme k funkci

$$x = \sin u,$$

ovšem bez jejího významu geometrického*, a její derivaci

$$\frac{dx}{du} = \cos u.$$

K větě součtové funkce sinus vede dvojí řešení diferenciální rovnice

$$\frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} + \frac{dy}{\sqrt{1-y^2}} = 0; \quad (5)$$

jedno řešení jest

$$\psi(x) + \psi(y) = c, \quad \psi(x) = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}},$$

kde c značí integrační stálou, dosti malou, aby se jevila jako součet hodnot $\psi(x)$ a $\psi(y)$ pro malá x a y .

Druhé řešení rovnice (5) obdržíme, když jí udělíme tvar

$$\sqrt{1-y^2} dx + \sqrt{1-x^2} dy = 0.$$

Majíce na zřeteli, že y je funkce proměnné x , integrujme levou stranu po částech, i vyjde

$$x \sqrt{1-y^2} + y \sqrt{1-x^2} + \int xy \left(\frac{dy}{\sqrt{1-y^2}} + \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} \right) = C,$$

to jest vzhledem k (5)

$$x \sqrt{1-y^2} + y \sqrt{1-x^2} = C,$$

* Geometrický význam vystoupí tu však také přirozeně, uvědomíme-li si, že na integrál (1) vede úkol rektifikace kruhového oblouku.

kde C je nová integrační stálá, jež musí býti funkcí veličiny c .

Pro $x=0$ máme $c = \psi(y)$, $C = y$,
tedy

$$c = \psi(C),$$

a tak máme addiční větu funkce $\arcsin x$

$$\psi(x) + \psi(y) = \psi(x\sqrt{1-y^2} + y\sqrt{1-x^2})$$

a klademe-li

$$x = \sin u, \quad y = \sin v,$$

základní větu trigonometrie

$$\sin(u + v) = \sin u \cos v + \cos u \sin v.$$

Podmínky, aby u a v byly dostatečně malé, se snadno zbavíme, uvážíme-li, že obě strany rovnice jsou vyjadřitelný řadami stále konvergentními.

§ 2. Elliptické funkce Jacobiovy.

Známy výraz pro délku oblouku na ellipse

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1,$$

$$t. j. \quad a \int \frac{\sqrt{1-\lambda^2 t^2}}{\sqrt{1-t^2}} dt, \quad \lambda^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2}, \quad (1)$$

vedl k tomu, že se veškery integrály tvaru

$$\int \text{Rac. fkece } (x, \sqrt{R(x)}) dx, \quad (2)$$

kde

$$R(x) = a_0 + a_1 x + a_2 x^2 + a_3 x^3 + a_4 x^4$$

nazvaly *elliptickými*. Při tom se předpokládá, že aspoň jedna z konstant a_2, a_4 není nulou. Možno je skutečně převést lineárními substitucemi na tvar, kde $R(x)$ má vyjádření $(1-x^2)(1-k^2 x^2)$, a integrál (1) spadá skutečně do toho druhu, neboť jej lze psáti

$$\int \frac{1 - \lambda^2 t^2}{\sqrt{(1-t^2)(1-\lambda^2 t^2)}} dt, \quad (1^0)$$

takže naše konstanta k jest tu značena λ .

Budeme se tedy zabývatí integrály elliptickými

$$\int \text{Rac. fkece } (x, \sqrt{R(x)}) dx,$$

kde

$$R(x) = (1-x^2)(1-k^2 x^2). \quad (A)$$

Z těch není však integrál (1°) nejjednodušším, nýbrž

$$u = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{R(x)}} = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}}, \quad (\text{B})$$

tak zvaný integrál prvního druhu, který ostatně k úkolu délky oblouku na ellipse nemá bezprostředního vztahu.

Vydeme z integrálu (B) pro malá x a budeme studovati funkci obrácenou x jako funkci u , a ukážeme (Abel, Jacobi), že funkce ta jest jednoznačnou v celé rovině.

Jacobi kladl v integrálu

$$x = \sin \varphi,$$

takže jest

$$u = \int_0^\varphi \frac{d\varphi}{\sqrt{1-k^2\sin^2\varphi}} \quad (\text{3})$$

a nazval obrácenou tuto funkci φ proměnné u její amplitudou.

Značil pak $\sqrt{1-k^2\sin^2\varphi} = \Delta\varphi$, $\varphi = am u$, a zavedl funkce

$$x = \sin am u, \quad \sqrt{1-x^2} = \cos am u,$$

$$\sqrt{1-k^2x^2} = \Delta am u,$$

které jsou vesměs, jak uvidíme, funkce jednoznačné a nazývají se elliptické funkce Jacobiovy. Veličina k nazývá se modulem.

Funkce $am u$ není jednoznačná a má nekonečný počet hodnot; z Eulerovy identity

$$e^{i\varphi} = \cos \varphi + i \sin \varphi$$

pak vychází

$$am u = \frac{1}{i} \log (\cos am u + i \sin am u), \quad (\text{4})$$

takže se $i am u$ jeví jako logaritmus jednoznačné funkce.

Přes to, že se amplituda svojí složitou povahou nehodí jako prvek teorie, má přece znamenitý význam mnemotechnický, neboť prostřednictvím této funkce φ a definic právě uvedených máme dle (3)

$$\begin{aligned} \frac{d am u}{du} &= \Delta am u, & \frac{d \sin am u}{du} &= \cos am u \Delta am u, \\ \frac{d \cos am u}{du} &= -\sin am u \Delta am u, \\ \frac{d \Delta am u}{du} &= -k^2 \sin am u \cos am u, \end{aligned} \quad (\text{5})$$

což jsou vztahy veliké důležitosti. Připomeňme ještě, že $\sin am 0 = 0$, $\cos am 0 = 1$, $\Delta am 0 = 1$.

§ 3. Součtové věty.

Uvažujme integrál

$$u = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{R(x)}}, \quad R(x) = (1-x^2)(1-k^2x^2);$$

pro dosti malá x máme

$$u = x + \alpha_1 x^3 + \alpha_2 x^5 + \alpha_3 x^7 + \dots$$

a odtud inverzí rovněž pro přiměřeně malá u

$$x = u + \beta_1 u^3 + \beta_2 u^5 + \beta_3 u^7 + \dots$$

Znamenáme-li náš integrál

$$u = \psi(x),$$

má diferenciální rovnice

$$\frac{dx}{\sqrt{R(x)}} + \frac{dy}{\sqrt{R(y)}} = 0 \quad (1)$$

řešení

$$\psi(x) + \psi(y) = c,$$

kde c je integrační stálá, již předpokládáme dosti malou, aby sejevila jako součet malých veličin $\psi(x)$ a $\psi(y)$.

Naši rovnici (1) lze též udělititvar

$$\frac{dx}{\sqrt{R(x)}} = -\frac{dy}{\sqrt{R(y)}} = du,$$

kde u je pomocná proměnná. Máme tak rovnice

$$\begin{aligned} \left(\frac{dx}{du}\right)^2 &= R(x) = 1 - (1+k^2)x^2 + k^2x^4 \\ \left(\frac{dy}{du}\right)^2 &= 1 - (1+k^2)y^2 + k^2y^4, \end{aligned} \quad (2)$$

jichž derivováním plyne

$$\begin{aligned} \frac{d^2x}{du^2} &= -(1+k^2)x + 2k^2x^3, \\ \frac{d^2y}{du^2} &= -(1+k^2)y + 2k^2y^3; \end{aligned}$$

první násobme y a druhou $-x$ a sečtème:

$$y \frac{d^2x}{du^2} - x \frac{d^2y}{du^2} = 2k^2xy(x^2 - y^2). \quad (3)$$

Dále máme z rovnic (2) bezprostředně

$$\left(y \frac{dx}{du}\right)^2 - \left(x \frac{dy}{du}\right)^2 = (y^2 - x^2)(1 - k^2 x^2 y^2);$$

těmito výrazy děleme v rovnici (3) na příslušných stranách, odstranivše ze jmenovatele činitele $y \frac{dx}{du} + x \frac{dy}{du}$:

$$\frac{y \frac{d^2x}{du^2} - x \frac{d^2y}{du^2}}{y \frac{dx}{du} - x \frac{dy}{du}} = -\frac{2k^2 xy}{1 - k^2 x^2 y^2} \left(y \frac{dx}{du} + x \frac{dy}{du}\right).$$

Na levé straně je čítel derivací jmenovatele (dle u), napravo je závorka derivace součinu xy , takže integrace podá

$$\log \left(y \frac{dx}{du} - x \frac{dy}{du}\right) = \log(1 - k^2 x^2 y^2) + \log C,$$

kde C je nová integrační stálá.

Máme tak druhý tvar řešení diferenciální rovnice (1) — dosazujeme hodnoty za $\frac{dx}{du}$ a $\frac{dy}{du}$ —

$$\frac{y \sqrt{R(x)} + x \sqrt{R(y)}}{1 - k^2 x^2 y^2} = C.$$

První řešení bylo $y = \sin am(c-u)$, pro $u = 0$ je $y = \sin am c$, $C = y$, tedy

$$C = \sin am c,$$

t. j. při označení $c-u = v$, $y = \sin am v$

$$\sin am(u+v) = \frac{\sin am u \cos am v \Delta am v + \sin am v \cos am u \Delta am u}{1 - k^2 \sin^2 am u \sin^2 am v}, \quad (4)$$

součtová věta funkce $\sin am u$.

Guðermann zjednodušil Jacobiovo označení, jehož funkce nazval modulárnými (mod. sinus, mod. cosinus, diferenta) a sice takto:

$$\sin am u = sn u, \quad \cos am u = cn u, \quad \Delta am u = dn u.$$

Máme tedy:

$$\begin{aligned} sn(u+v) &= \frac{sn u cn v dn v + sn v cn u dn u}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v} = \\ &= \frac{sn u sn' v + sn v sn' u}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v}. \end{aligned}$$

Abychom odtud získali součtovou větu funkce $\cos am$, znamenejme

$$Q = 1 - k^2 sn^2 u sn^2 v = 1 - k^2 x^2 y^2$$

a ve vzorci

$$Q^3 cn^2(u+v) = Q^3 - (sn u cn v dn v + sn v cn u dn u)^2 \quad (\alpha)$$

užijme na pravé straně identit

$$1 - k^2 x^2 y^2 = 1 - x^2 + x^2(1 - k^2 y^2) = 1 - y^2 + y^2(1 - k^2 x^2),$$

takže bude

$$\begin{aligned} Q^2 &= (cn^2 u + sn^2 u dn^2 v)(cn^2 v + sn^2 v dn^2 u) = \\ &= (cn^2 u cn^2 v + sn^2 u sn^2 v dn^2 u dn^2 v) + \\ &\quad + (sn^2 u cn^2 v dn^2 v + sn^2 v cn^2 u dn^2 u); \end{aligned}$$

pravá strana vzorce (α) po rozvinutí čtverce zredukuje se odpadnutím poslední závorky a zbývá

$$Q^3 cn^2(u+v) = (cn u cn v - sn u sn v dn u dn v)^2,$$

tedy

$$cn(u+v) = \frac{cn u cn v - sn u sn v dn u dn v}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v}; \quad (5)$$

znaménko určeno dle okolnosti, že pro $u=v=0$ obě strany mají hodnotu 1.

Dále máme

$$Q^3 dn^2(u+v) = Q^3 - k^2 (sn u cn v dn v + sn v cn u dn u)^2,$$

a tu vpravo užijeme identit

$$\begin{aligned} Q &= 1 - k^2 x^2 y^2 = 1 - k^2 x^2 + k^2 x^2(1 - y^2) \\ &= 1 - k^2 y^2 + k^2 y^2(1 - x^2), \end{aligned}$$

jež dávají

$$\begin{aligned} Q^2 &= (dn^2 u + k^2 sn^2 u cn^2 v)(dn^2 v + k^2 sn^2 v cn^2 u) = \\ &= (dn^2 u dn^2 v + k^2 sn^2 u sn^2 v cn^2 u cn^2 v) + \\ &\quad + k^2 (sn^2 u cn^2 v dn^2 v + sn^2 v cn^2 u dn^2 u) \end{aligned}$$

a odtud plyne po redukci

$$Q^3 dn^2(u+v) = (dn u dn v - k^2 sn u sn v cn u cn v)^2,$$

takže

$$dn(u+v) = \frac{dn u dn v - k^2 sn u sn v cn u cn v}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v}. \quad (6)$$

Vyložený důkaz addičních vět Jacobiových funkcí podal G. Darboux. Připomeňme, že vzorce (5) a (6) lze také psát

$$\begin{aligned} cn(u+v) &= \frac{cn u cn v - cn' u cn' v}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v}, \\ k^2 dn(u+v) &= \frac{k^2 dn u dn v - dn' u dn' v}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v}. \end{aligned}$$

Poněvadž výraz $1 - k^2 sn^2 u sn^2 v$ lze vyjádřiti jako cel. racionální funkci veličin $cn u$, $cn v$ a též veličin $dn u$, $dn v$, mají addiční theorémy Jacobiových funkcí tento společný tvar

$$\varphi(u + v) = R(\varphi(u), \varphi(v), \varphi'(u), \varphi'(v)),$$

kde R je racionální funkce svých čtyř argumentů.

§ 4. Obor existenční; funkcionální povaha.

Z vět addičních vychází jednoduchý způsob zjištění funkcionální povahy, jež podal Weierstraß. Klade-li se v našich vzorcích (4)–(6) $u = v$, máme

$$\begin{aligned} sn\ 2u &= \frac{2sn\ u\ sn'\ u}{1 - k^2 sn^4 u}, & cn\ 2u &= \frac{cn^2 u - (cn' u)^2}{1 - k^2 sn^4 u}, \\ k^2 dn\ 2u &= \frac{k^2 dn^2 u - (dn' u)^2}{1 - k^2 sn^4 u}. \end{aligned} \quad (\alpha)$$

Původně známe tři naše funkce ve tvaru mocninných řad

$$sn\ u = \mathfrak{P}_1(u), \quad cn\ u = \mathfrak{P}_2(u), \quad dn\ u = \mathfrak{P}_3(u),$$

z nichž první je lichá a druhé dvě sudé funkce; znamenejme ϱ společný poloměr konvergenční, takže pro $|u| < \varrho$ budou všechny tři řady konvergentní a tedy též jich derivace. Naše rovnice (α) pro každou ze tří funkcí — znamenejme ji $\varphi(u)$ — dávají vyjádření

$$\varphi(2u) = \frac{P_1(u)}{Q_1(u)}, \quad \varphi'(2u) = \frac{R_1(u)}{S_1(u)}, \quad (|u| < \varrho),$$

kde $P_1(u)$, $Q_1(u)$... jsou mocninné řady. Vložíme-li tyto hodnoty do vzorců (α), píšíce $2u$ za u , máme

$$\varphi(4u) = \frac{P_2(u)}{Q_2(u)}, \quad \varphi'(4u) = \frac{R_2(u)}{S_2(u)};$$

Zde bylo dlužno předpokládati $|2u| < \varrho$, tedy $|u| < \frac{\varrho}{2}$; ale řady $P_2 \dots S_2$ konvergují pro $|u| < \varrho$, a tedy platí naše vzorce pro $|u| < \varrho$. Podobně nalezneme

$$\varphi(8u) = \frac{P_3(u)}{Q_3(u)}, \quad \varphi'(8u) = \frac{R_3(u)}{S_3(u)},$$

kde řady konvergují pro $|u| < \varrho$, a obecně

$$\varphi(2^v u) = \frac{P_v(u)}{Q_v(u)}, \quad |u| < \varrho$$

čili

$$\varphi(u) = \frac{P_v\left(\frac{u}{2v}\right)}{Q_v\left(\frac{u}{2v}\right)} = \frac{F^*(u)}{Q^*(u)}, \quad |u| < 2v \rho.$$

Naše funkce $\varphi(u)$ dají se tedy v každém konečném oboru vyjádřiti jako podíl dvou konvergentních mocninných řad, a chovají se tedy v celé rovině pravidelně až na některé póly (sing. místa bezpodstatná).

Snadno nahlédneme, že věty součtové (4), (5), (6) mají platnost všeobecnou, t. j. pro všechna u a v , až na místa singulární.

§. 5. Výjimečné případy $k=0, \pm 1$. Průběh funkcí v případě reálném.

Pro $k=0$ máme

$$u = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}},$$

tedy $x = \sin u$, t. j.

$$\sin u = \sin u, \quad \cos u = \cos u, \quad du = 1.$$

Pro $k^2=1$ jest

$$u = \int_0^x \frac{dx}{1-x^2} = \frac{1}{2} \log \frac{1+x}{1-x},$$

tedy

$$x = \sin am u = \frac{e^{2u} - 1}{e^{2u} + 1} = \operatorname{Tg} u^*,$$

$\cos am u = \Delta am u = \operatorname{Sec} u$.

Tyto případy krajní $k=0$ a $k^2=1$ nadále vyloučíme. Můžeme se dále omeziti na případ $|k| < 1$. Neboť je-li v integrálu

$$\int \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-\lambda^2 x^2)}}$$

modul λ absolutně větší jedné, přejde integrál substitucí $x = \frac{z}{\lambda}$ na

$$\frac{1}{\lambda} \int \frac{dz}{\sqrt{(1-z^2)(1-k^2 z^2)}}, \quad k = \frac{1}{\lambda},$$

kde $|k| < 1$.

Chceme blíže studovati reálný případ, kdy totiž modul k jest reálný, kladný a menší jedné. Doplňkový modul

* Symboly $\operatorname{Sin} u$, $\operatorname{Cos} u$, $\operatorname{Tg} u$ značí funkce hyperbolické sin hyp, cos hyp, tan hyp u .

$$k' = \sqrt{1 - k^2}$$

je pak rovněž reálný kladný ryzí zlomek.

Poněvadž funkce $sn u$ je lichá

$$sn(-u) = -sn u,$$

můžeme se omeziti na $x > 0$ v integrálu

$$u = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}};$$

zde může se x volně pohybovati až do $x=1$; u roste zároveň s x a největší hodnota u jest

$$K = \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1-k^2\sin^2\varphi}};$$

tedy máme

$$0 \leq u \leq K, \quad 0 \leq x \leq 1.$$

V oboru $u = (0 \dots K)$ funkce $sn u$ roste a jest

$$sn 0 = 0, \quad sn K = 1.$$

Funkce $cn u$ a $dn u$ mají tu záporné derivace a klesají od největší hodnoty $= 1$ počínaje; končí hodnotami

$$cn K = 0, \quad dn K = k'.$$

Užijme addiční věty (4) § 3 pro případ $u = K$, $v = -u$, kdy také součet $u + v$, t. j. $K - u$ náleží známému oboru $(0 \dots K)$; vychází

$$sn(K - u) = \frac{cn u \, dn u}{1 - k^2 sn^2 u},$$

t. j.

$$sn(K - u) = \frac{cn u}{dn u}. \quad (1)$$

Pravá strana je v okolí bodu $u=0$ jednoznačná* a můžeme klásti $-u$ za u , rozšiřující tak obor funkce; máme

$$sn(u + K) = \frac{cn u}{dn u}. \quad (1^0)$$

Známe nyní funkci sn v oboru $(-K \dots 2K)$; zejména jest pro

* V těchto úvahách nepředpokládáme jednoznačnost obecně dokázanou.

$0 < u < 2K$ funkce $sn u$ kladná, a jak plyne z (1^o) pro $u = K$, jest

$$sn(2K) = 0.$$

Uvažujme dále pro malá kladná u , kdež

$$cn(K - u) = \sqrt{1 - \frac{cn^2 u}{dn^2 u}} = \frac{\sqrt{(1 - k^2 x^2) - (1 - x^2)}}{dn u} = \frac{k' x}{dn u},$$

poněvadž levá strana a také $x = sn u$ jsou kladné. Jest

$$cn(K - u) = \frac{k' sn u}{dn u}, \quad (2)$$

$$cn(u + K) = -\frac{k' sn u}{dn u}. \quad (2^o)$$

Konečně

$$dn(K - u) = \sqrt{1 - k^2 \frac{cn^2 u}{dn^2 u}} = \frac{\sqrt{(1 - k^2 x^2) - k^2(1 - x^2)}}{dn u}$$

má hodnotu

$$dn(K - u) = \frac{k'}{dn u}, \quad (3)$$

a

$$dn(u + K) = \frac{k'}{dn u}. \quad (3^o)$$

Připojme ještě

$$tg am(K - u) = \frac{1}{k' tg am u}.$$

Derivace $sn'v = cn v dn v$ pro $v = K + u$, t. j. na oboru $K < v < 2K$ je záporná a funkce $sn v$ zde tedy ubývá.

Funkce $sn u$ od $u = 0$ do $u = K$ roste, odtud do $u = 2K$ klesá. Její maximum na $u = K$ jest $= 1$.

Funkce $cn u$ od $u = 0$ do $u = 2K$ stále klesá od 1 do -1 probíhající nulou na $u = K$.

Funkce $dn u$ od $u = 0$ do $u = K$ klesá od 1 do k' , od $u = K$ do $u = 2K$ roste od k' do 1.

Pomocí vzorců (1^o)(2^o)(3^o) docházíme znalosti našich funkcí v oboru $(0 \dots 3K)$. Položme v nich $u + K$ za u , a obdržíme

$$sn(u + 2K) = \frac{cn(u + K)}{dn(u + K)} = -\frac{k' sn u}{dn u} : \frac{k'}{dn u},$$

t. j.

$$sn(u + 2K) = -sn u. \quad (4)$$

Podobně nalezneme

$$cn(u + 2K) = -cn u, \quad (5)$$

$$dn(u + 2K) = dn u. \quad (6)$$

Tyto rovnice doplňují definici funkcí našich na celý reálný obor; poslední ukazuje, že $dn u$ je periodická s periodou $2K$, kdežto $sn u$ a $cn u$ mění při periodě $2K$ toliko znamení a mají periodu $4K$:

$$sn(u + 4K) = sn u, \quad cn(u + 4K) = cn u.$$

Tyto poznatky o průběhu funkcí $sn u$, $cn u$ a $dn u$ vyplývají jednoduše z rovnic

$$sn u = \sin \varphi, \quad cn u = \cos \varphi, \quad dn u = \Delta \varphi,$$

kde amplituda φ je určena z rovnice

$$u = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}.$$

Veličina u roste zároveň s φ a sice odpovídají hodnotám

$$\varphi = 0, \frac{\pi}{2}, \pi, \frac{3\pi}{2}, 2\pi, \dots$$

hodnoty

$$u = 0, K, 2K, 3K, 4K, \dots$$

Neboť substituce $m\pi + \psi = \varphi$ a rozklad dávají

$$\int_0^{m\pi + \alpha} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \int_0^{m\pi} + \int_0^{\alpha} = m \cdot 2K + \int_0^{\alpha} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}};$$

ale při tomto postupu bychom se nesetkali s důležitými vztahy (1) — (3^o).

§ 6. Ryze pomyslná proměnná.

Diferenciální rovnice

$$\frac{dx}{du} = \sqrt{R(x)} \quad (x=0 \text{ pro } u=0),$$

která definuje funkci $\sin am u$, nabude po substituci

$$x = iy, \quad u = iv$$

tvaru

$$\frac{dy}{dv} = \sqrt{(1 + y^2)(1 + k^2 y^2)},$$

z něhož plyne

$$v = \int_0^y \frac{dy}{\sqrt{(1 + y^2)(1 + k^2 y^2)}}, \quad (1)$$

takže v je zároveň s y vždy kladné reálné.

Ostatně základní řada

$$u = x + \alpha_1 x^3 + \alpha_2 x^5 + \dots$$

podává pro $x = iy$ tvar

$$u = i(y - \alpha_1 y^3 + \alpha_2 y^5 - \dots),$$

tedy v reálné, a taktéž rozvoj $sn(iv)$ dle mocnin v podává ryze pomyslné $x = iy$.

V integrálu lze za y klásti veškery hodnoty y od $-\infty$ do $+\infty$ a integrál při tom spojitě roste od $-K'$ do K' , kde psáno

$$K' = \int_0^{\infty} \frac{dy}{\sqrt{(1+y^2)(1+k^2 y^2)}}. \quad (2)$$

Substituce $y = \operatorname{tg} \psi$ dává

$$v = \int_0^{\infty} \frac{d\psi}{\sqrt{\cos^2 \psi + k^2 \sin^2 \psi}} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - k'^2 \sin^2 \psi}},$$

tedy zejména pro $y = \infty$ ($\psi = \frac{\pi}{2}$).

$$K' = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - k'^2 \sin^2 \psi}}. \quad (2^0)$$

Integrál K' je tedy též funkce proměnné k' jako integrál K modulu k .

Zároveň jsme našli, že platí

$$sn(iv) = iy, \quad y = \operatorname{tg} \psi, \quad \psi = \operatorname{am}(v, k'),$$

tudíž

$$sn(iv, k) = i \frac{sn(v, k')}{cn(v, k')}. \quad (3)$$

Odtud

$$cn(iv, k) = \sqrt{1 + \frac{sn^2(v, k')}{cn^2(v, k')}} = \frac{1}{cn(v, k')},$$

$$dn(iv, k) = \sqrt{1 + k^2 \frac{sn^2(v, k')}{cn^2(v, k')}} = \frac{\sqrt{1 - k'^2 sn^2(v, k')}}{cn(v, k')},$$

takže vycházejí vztahy

$$cn(iv, k) = \frac{1}{cn(v, k')}, \quad (4)$$

$$dn(iv, k) = \frac{dn(v, k')}{cn(v, k')}. \quad (5)$$

Funkce

$$y = -i \operatorname{sn}(iv, k)$$

roste kladnými hodnotami do nekonečna, roste-li v od 0 do K' ; bod $u = iK'$ dává tedy nekonečnou hodnotu pro $\operatorname{sn} u$; rovněž veličiny $\operatorname{cn} u$ a $\operatorname{dn} u$ jsou nekonečny pro $u = iK'$. Vychází to ostatně přímo z rovnic (3), (4), (5), kde pravé strany mají ve jmenovateli $\operatorname{cn}(v, k')$ veličinu, která mizí pro $v = K'$. Veličina ta je analytická funkce pravidelná v okolí $v = K'$ a mizí tam pouze v prvním stupni, takže bod $v = K'$, je pólem prvního stupně pro funkce $\operatorname{sn} iv$, $\operatorname{cn} iv$, $\operatorname{dn} iv$, jest tedy $u = iK'$ pólem prvního stupně pro funkce

$$\operatorname{sn}(u, k), \operatorname{cn}(u, k), \operatorname{dn}(u, k).$$

Totéž platí pro $u = \pm iK'$, $\pm 3iK'$, $\pm 5iK'$, ...

Užijme nyní věty součtové pro $u + iv$:

$$\operatorname{sn}(u + iv) = \frac{\operatorname{sn} u \operatorname{cn} iv \operatorname{dn} iv + \operatorname{sn} iv \cdot \operatorname{cn} u \operatorname{dn} u}{1 - k^2 \operatorname{sn}^2 u \operatorname{sn}^2 iv}, \quad (\alpha)$$

u , v reálné. Poněvadž $-\operatorname{sn}^2 iv$ je reálné a kladné, je jmenovatel $1 - k^2 \operatorname{sn}^2 u \operatorname{sn}^2 iv > 0$; i může nastati nekonečná hodnota pouze pro nekonečného čitatele. Veličiny $\operatorname{sn} u$, $\operatorname{cn} u$, $\operatorname{dn} u$ jsou vždy konečné a tedy musí jedna z veličin $\operatorname{sn} iv$, $\operatorname{cn} iv$, $\operatorname{dn} iv$ se státi nekonečnou, má-li býti $\operatorname{sn}(u + iv) = \infty$. To je možné jen pro $v = \lambda K'$, λ liché. Avšak při stálém $\operatorname{sn}^2 u > 0$ je pravá strana

$$\lim_{v=\lambda K'} \operatorname{sn}(u + iv) = -\frac{1}{k^2 \operatorname{sn} u} \lim \frac{\operatorname{cn} iv \operatorname{dn} iv}{\operatorname{sn}^2 iv} = \frac{1}{k^2 \operatorname{sn} u} \frac{\operatorname{dn}(\lambda K', k')}{\operatorname{sn}^2(\lambda K', k')} = \frac{1}{k \operatorname{sn} u}$$

veličina konečná, a tedy může nastati pól jen pro případ $\operatorname{sn}^2 u = 0$, t. j. pro

$$u = 2\nu K, \quad (\nu = 0, \pm 1, \pm 2, \dots).$$

Funkce $\operatorname{sn} u$ má tedy póly stupně prvního

$$u = 2\nu K + \lambda i K' \quad \left(\begin{array}{l} \nu = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \\ \lambda = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots \end{array} \right)$$

a žádné jiné. Totéž platí o $\operatorname{cn} u$ a $\operatorname{dn} u$.

§ 7. Hodnoty $f(u + iK')$, $f(u + K + iK')$.

Dle (3) § 6

$$\operatorname{sn}(iv + iK') = i \frac{\operatorname{sn}(v + K', k')}{\operatorname{cn}(v + K', k')},$$

a dle (1^o), (2^o) § 5

$$\operatorname{sn}(v + K', k') = \frac{\operatorname{cn}(v, k')}{\operatorname{dn}(v, k')}, \quad \operatorname{cn}(v + K', k') = -\frac{k \operatorname{sn}(v, k')}{\operatorname{dn}(v, k')}$$

takže
$$sn(iv + iK') = -\frac{i}{k} \frac{cn(v, k')}{sn(v, k')} = \frac{1}{k sn(iv, k)},$$

a dle toho lze bezpečně tvrditi, že obecně

$$sn(u + iK') = \frac{1}{k sn u}. \quad (1)$$

Plyne to přímo z rovnice (α) přechodem k limitě pro $v = K'$.
Odtud bezprostředně

$$cn(u + iK') = \sqrt{1 - \frac{1}{k^2 sn^2 u}} = \pm i \frac{dn u}{k sn u},$$

kde třeba ještě určití znamení. Položíme $u = iv$, $v \sim 0$, načež

$$cn(iv + iK') \sim \pm i \frac{1}{k iv}$$

dává

$$\pm kv \sim \frac{1}{cn(iv + iK')} = cn(v + K', k').$$

Derivace pravé strany pro $v = 0$ jest

$$-sn(K', k) dn(K', k) = -k,$$

a tedy znamení spodní:

$$cn(u + iK') = -\frac{i dn u}{k sn u}. \quad (2)$$

Dále

$$dn(u + iK') = \sqrt{1 - \frac{1}{sn^2 u}} = \pm i \frac{cn u}{sn u};$$

tu je

$$cn(u + iK') dn(u + iK') = \pm \frac{cn u dn u}{k sn^2 u}$$

derivací funkce

$$sn(u + iK') = \frac{1}{k sn u},$$

tedy rovno

$$-\frac{cn u dn u}{k sn^2 u}$$

a platí znamení spodní

$$dn(u + iK') = -\frac{i cn u}{sn u}. \quad (3)$$

Z rovnic těch plyne dále

$$\begin{aligned} sn(u + 2iK') &= sn u, \\ cn(u + 2iK') &= -cn u, \\ dn(u + 2iK') &= -dn u, \end{aligned} \quad (4)$$

a tak docházíme k seznání dvojí periodicity našich funkcí

$$\begin{aligned} \operatorname{sn}(u + 2mK + 2niK') &= (-1)^m \operatorname{sn} u, \\ \operatorname{cn}(u + 2mK + 2niK') &= (-1)^{m+n} \operatorname{cn} u, \\ \operatorname{dn}(u + 2mK + 2niK') &= (-1)^n \operatorname{dn} u. \end{aligned} \quad (5)$$

Ve vzorcích (1)–(3) kladme $u + K$ za u a užíjme rovnice § 5

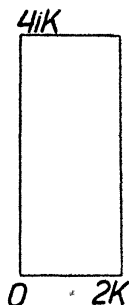
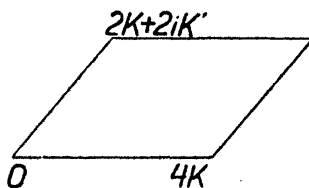
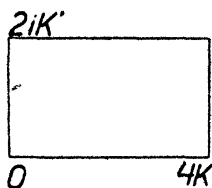
$$\begin{aligned} \operatorname{sn}(u + K + iK') &= \frac{\operatorname{dn} u}{k \operatorname{cn} u}, \\ \operatorname{cn}(u + K + iK') &= -\frac{ik'}{k \operatorname{cn} u}, \\ \operatorname{dn}(u + K + iK') &= ik' \frac{\operatorname{sn} u}{\operatorname{cn} u}. \end{aligned}$$

Tyto funkce Jacobiovy $f(u)$ mají každá dvě periody, jichž poměr není reálný; znamenejme je 2ω , $2\omega'$, takže bude

$$f(u + 2m\omega + 2n\omega') = f(u)$$

a sice jest pro

$$\begin{aligned} \operatorname{sn} u: 2\omega = 4K, \quad 2\omega' = 2iK' \\ \operatorname{cn} u: 2\omega = 4K, \quad 2\omega' = 2K + 2iK' \\ \operatorname{dn} u: 2\omega = 2K, \quad 2\omega' = 4iK'. \end{aligned}$$



§ 8. Rovnoběžník period.

Buďte ω , ω' dvě veličiny, jichž poměr

$$\tau = \frac{\omega'}{\omega}$$

není reálný a u libovolná veličina reálná neb komplexní.

Velichinu

$$\frac{u}{\omega} = v$$

pak lze uvést na tvar

$$v = \xi + \eta\tau,$$

kde ξ, η jsou reálné. K tomu cíli určíme nejprve reálné η tak, aby v rozdílu $v - \eta\tau$ odpadla část pomyslná, čímž η určeno jednoznačně; rozdíl $ten = \xi$ je reálný.

Nyní jsou určena jednoznačně celistvá kladná neb záporná čísla m, n podmínkami

$$\xi = \xi_0 + m, \quad \eta = \eta_0 + n, \quad 0 \leq \xi < 1, \quad 0 \leq \eta < 1,$$

takže se objeví

$$v = \xi_0 + \eta_0\tau + m + n\tau$$

a odtud

$$u = \xi_0\omega + \eta_0\omega' + m\omega + n\omega'.$$

Každou komplexní veličinu tedy lze uvést na tvar

$$u = u_0 + m\omega + n\omega',$$

kde

$$u_0 = \xi_0\omega + \eta_0\omega',$$

při čemž ξ_0, η_0 jsou kladné ryzí zlomky. Bod u_0 leží obecně uvnitř rovnoběžníka, jehož tři vrcholy jsou O, ω, ω' , takže dvě strany jeho tvoří vektory ω a ω' vedené s počátku. Jen v případě, kdy jedna z čísel ξ_0, η_0 je nulou, padne bod na obvod rovnoběžníka a sice do jednoho z těchto vrcholů.

Bod $u_0 + m\omega + n\omega' = u$ vznikne z u_0 posunutím o m délek ve směru ω a o n délek ve směru ω' , takže u opíše určitý rovnoběžník shodný s původním, když u_0 opíše rovnoběžník základní (O, ω, ω').

Tyto rovnoběžníky tvoří síť, jejich strany jsou na přímkách dvou řad rovnoběžek ekvidistantních, celá rovina se tak rozpadne v rovnoběžníky. Každému bodu u odpovídá pak v základním rovnoběžníku representant či bod ekvivalentní u_0 , jenž s ním jest vůči stranám obrazce homologickým.

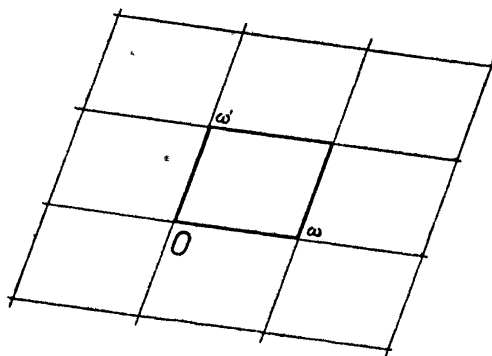
Má-li funkce jednoznačná $f(u)$ periody ω, ω' , bude

$$f(u) = f(u_0 + m\omega + n\omega') = f(u_0),$$

t. j. v homologických bodech má dvojperiodická funkce stejné hodnoty.

Rovnoběžník základní a každý jiný vzniklý z něho jakýmkoli posunutím bez otočení) nazýváme *rovnoběžníkem period.*

Rovnoběžníky period, o nichž byla zmínka na konci § 7, mají stejný plošný obsah.



Obyčejně však vztahujeme funkce sn , cn , dn k rovnoběžníku vektorů $2K$, $2iK'$, který není sice rovnoběžníkem period, ale hodnoty funkcí v stejnohlých bodech se liší nanejvýš znamením.

V rovnoběžníku (u nás — při reálném $k < 1$ — je to obdélník) $2K$, $2iK'$ mají Jacobiovy funkce $sn u$, $cn u$, $dn u$ jeden pól $u = iK'$ prvního stupně a jedno místo nulové

$$u = 0, K, K + iK';$$

derivace mají hodnoty

$$sn'0 = 1, cn'K = -k', dn'(K + iK') = ik'0.$$

Vzorec (α) § 6 ukazuje, že může nastati $sn(u + iv) = 0$ pouze při

$$sn u cn iv dn iv + sn iv cn u dn u = 0, \quad (\beta)$$

aneb když součin $sn u sn iv$ je nekonečný. Tato okolnost může nastati jen pro $sn u \leq 0$, $v = K'$, ale v tom případě zůstává pravá strana vzorce (α) od nuly různou. — Zbývá tedy jen čitatel (β); tu je první člen reálný, druhý ryze pomyslný, a musí tedy současně

$$sn u cn iv dn iv = 0, sn iv . cn u dn u = 0,$$

což vyžaduje $u = 2mK + 2niK'$, $v = 0$.

Ze součtové věty máme

$$\begin{aligned} sn(u + v) + sn(u - v) &= \frac{2 sn u cn v dn v}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v} \\ sn(u + v) - sn(u - v) &= \frac{2 sn v cn u dn u}{1 - k^2 sn^2 u sn^2 v}. \end{aligned}$$

Pišme $u + v = x$, $u - v = a$; poslední rovnice přejde v

$$sn x - sn a = \frac{2 sn \frac{x-a}{2} cn \frac{x+a}{2} dn \frac{x+a}{2}}{1 - k^2 sn^2 \frac{x+a}{2} sn^2 \frac{x-a}{2}}.$$

Pravá strana vymizí pouze když vymizí čitatel a pro $sn \frac{x-a}{2} = \infty$, tedy pro

$$\frac{x-a}{2} = 2mK + 2niK', \quad \frac{x-a}{2} = 2mK + (2n+1)iK',$$

$$\frac{x+a}{2} = (2m+1)K + 2niK', \quad \frac{x+a}{2} = (2m+1)K + (2n+1)iK';$$

poslední dvě eventuality lze shrnouti ve tvar

$$\frac{x+a}{2} = (2m+1)K + niK',$$

první dvě se spojují v

$$\frac{x-a}{2} = 2mK + niK',$$

a tak máme dvě soustavy hodnot

$$x = a + 4mK + 2niK', \quad x = (2K - a) + 4mK + 2niK',$$

pro něž platí $snx = sna$.

Podobně bude

$$cnx = cna \text{ pro } x = \pm a + (km + 2)K + (4n + 2)iK',$$

$$dnx = dna \text{ pro } x = \pm a + 2mK + 4niK'.$$

Nabude-li jedna z rovnic $snx = p$, $cnx = q$, $dnx = r$ určitého řešení, které můžeme předpokládati v rovnoběžníku period, má tam ještě (a jen) jedno řešení další.

Později seznáme, že dané hodnoty p , q , r mohou býti zcela libovolné.

Hlava II.

§ 1. Pomocné věty z nauky o funkcích.

Věta. *Chová-li se analytická funkce $f(z)$ na místě z pravidelně a má v něm hodnotu od nuly různou, existují v každém jeho okolí body $z + \zeta$, v nichž jest absolutní hodnota funkce menší.*

Důkaz. Mocninný rozvoj funkce v okolí bodu z má obecně tvar

$$f(z + \zeta) = f(z) + A\zeta^\nu(1 + a_1\zeta + a_2\zeta^2 + \dots),$$

kde A je konstanta od nuly různá a ν kladné celistvé číslo. Při označení

$$\varphi = a_1 + a_2\zeta + a_3\zeta^2 + \dots$$

lze psáti

$$\frac{f(z + \zeta)}{A} = \frac{f(z)}{A} + \zeta^\nu(1 + \varphi.\zeta);$$

položme pak

$$\frac{f(z)}{A} = Re^{i\theta} \text{ (trigonometrický tvar)}$$

a volme ζ tak, aby

$$\zeta^\nu = -\rho^\nu e^{i\theta}, \text{ t. j. } \zeta = \rho e^{i\frac{\theta + \pi}{\nu}};$$

tak se objeví tvar

$$\frac{f(z + \zeta)}{A} = e^{i\theta} [R - \rho^\nu(1 + \varphi.\zeta)];$$

prostý obnos této veličiny je menší než

$$(R - \rho^\nu) + \rho^{\nu+1} |\varphi|. \tag{\alpha}$$

Veličina $|\varphi(\zeta)|$ zůstává pod stálou mezí G , pokud ρ nepřevýší určitou mez, takže veličina (α) bude menší než

$$R - \rho^\nu + G\rho^{\nu+1} = R - \rho^\nu(1 - G\rho),$$

a tato veličina je menší než R , jakmile se volí $\rho < \frac{1}{G}$. Pro všechna ζ udaného tvaru, volená s tímto omezením platí tedy

$$\left| \frac{f(z + \zeta)}{A} \right| < R = \left| \frac{f(z)}{A} \right|,$$

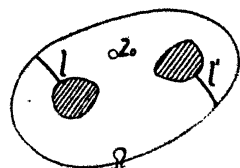
t. j.

$$|f(z + \zeta)| < |f(z)|. *$$

* Této metody užil Cauchy k důkazu existence řešení algebraických rovnic.

Uvažujme nyní funkci $f(z)$, která je ve všech bodech určitého oboru Ω analyticky pravidelnou a v oboru samém jednoznačnou, a před pokládejme, že v určitém místě z_0 ležícím uvnitř Ω má funkce hodnotu absolutně menší než ve všech bodech okraje.

Minimum funkce reálné a kladné $|f(z)|$ pak musí příslušet nějakému bodu z' uvnitř Ω a musí $f(z') = 0$; neboť by jinak dle předešlé věty ležely v okolí bodu z' body s menšími absolutními hodnotami $f(z)$.



Máme tedy větu, která zobecňuje základní větu algebry: *Dosáhne-li analyticky pravidelná a jednoznačná funkce uvnitř nějakého oboru Ω hodnoty menší než na jeho okraji, leží uvnitř tohoto oboru aspoň jedno její nulové místo.*

Funkce, která jest jednoznačná i pravidelná v určitém oboru Ω a na žádném místě jeho nevymizí, dosáhne svého minima absolutní hodnoty v některém místě okraje oboru Ω .

Uvažujme nyní analytickou funkci pravidelnou a jednoznačnou na oboru Ω

$$f(z) = u + iv,$$

kde reálné funkce u, v jsou spojitě funkce reálných proměnných x, y ($x + iy = z$), hovící diferenciálními rovnicím

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}. \quad (1)$$

Z těch vychází

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = 0, \quad (2)$$

a funkce, těmito rovnicím hovící, slují logaritmické potenciály.

Je-li potenciál u dán, můžeme určit funkci v , která mu jako sdružený potenciál přísluší dle rovnic (1). Neboť tyto rovnice dávají úplný diferenciál

$$dv = -\frac{\partial u}{\partial y} dx + \frac{\partial u}{\partial x} dy$$

a integrací vychází funkce v .

Tu se ovšem může státi, že funkce v není v oboru Ω jednoznačnou, když okraj tohoto oboru je tvořen více čarami. Funkce v pak bude tvaru

$$v + m\omega + n\omega' + p\omega'' + \dots,$$

kde m, n, p, \dots jsou celistvá čísla, a $\omega, \omega', \omega'', \dots$ značí integrály vzaté podél vnitřních okrajových složek oboru Ω .

Funkce $u + iv$ má pak nekonečný počet hodnot, které se liší o ryze pomyslné konstanty (periody). V takovém případě rozkrojíme

obor Ω podél čar l, l', \dots , takže po provedení těchto řezů přechází obor v nový — stále ještě souvislý — obor Ω' . V tomto oboru jest $f(z) = u + iv$ jednoznačnou, podobně jako e^{u+iv} , e^{-u-iv} .

Minimální hodnoty absolutní (e^u a e^{-u}) těchto funkcí odpovídají minimu resp. maximu potenciálu u , a dle dokázané právě věty musí příslušné body z ležeti na okraji bodu Ω' .

Zbývá ještě ukázati, že tyto body padnou na okraj původního oboru Ω , t. j. neleží na pomocných čarách l, l', \dots .

Kdyby minimum funkce u padlo na př. na čáru l do bodu z' , docílili bychom změnou čáry l případu, kdy minimum leží mimo tuto čáru.

Poněvadž pak e^{u+iv} je funkce pravidelná, měli bychom v sousedství body z'' s menší hodnotou $|e^{u+iv}|$, t. j. u by nemělo v bodě z' minima.

Stejnou vlastnost dokážeme o funkci v , poněvadž $v - iu$ jest analytická funkce.

Věta: *Logaritmický potenciál jednoznačný a pravidelný v jistém oboru dosahuje svých extrémních hodnot na okraji.*

T. j. na okraji oboru Ω existují dva body z', z'' s hodnotami potenciálu u', u'' a pro všechny vnitřní body má potenciál u hodnotu obsaženou mezi u' a u'' :

$$u' < u < u''.$$

Věta: *Dva log. potenciály mohou míti na okraji oboru Ω hodnoty společné; v tom případě nejsou však oba pravidelné a jednoznačné.*

Vymizí-li jednoznačný a pravidelný potenciál podél celého okraje, jest identicky nulou.

Věta je důsledek předešlé, neboť (v druhé části) jsou obě krajní hodnoty $= 0$ a střední hodnoty s nimi splyvají. První část věty jest jen jiný tvar části druhé.

Aplikace. Uvažujme nekonečnou řadu

$$f_1(z) + f_2(z) + f_3(z) + \dots \quad \text{I.}$$

složenou z analytických funkcí, které se vesměs chovají pravidelně na oboru Ω a jsou v něm jednoznačné, a předpokládejme, že tato řada konverguje stejnoměrně na okraji oboru. Ukážeme, že pak řada I konverguje také uvnitř Ω a sice stejnoměrně.

Důkaz. Položme

$$f_v(z) = u_v + iv_v,$$

a znamenejme hodnoty na okraji \bar{u}_v, \bar{v}_v .

Pro předepsanou dle libosti kladnou veličinu δ pak platí nerovnosti

$$\left| \sum_{v=n}^{n+r} \bar{u}_v \right| < \delta, \quad \left| \sum_{v=n}^{n+r} \bar{v}_v \right| < \delta, \quad (3)$$

pro všechna n dostatečně veliká a pro všechna kladná r . Je to bez-

prostřední důsledek předpokládané konvergence řady okrajových hodnot

$$\sum_{v=1}^{\infty} (\bar{u}_v + i\bar{v}_v).$$

Avšak součty

$$U = \sum_{v=n}^{n+r} u_v, \quad V = \sum_{v=n}^{n+r} v_v$$

jsou log. potenciály jednoznačné a pravidelné na oboru Ω ; extrémní hodnoty funkce U přísluší okrajovým hodnotám a jsou dle (3) mezi $-\delta$ a δ , podobně u V ; bude tedy pro body vnější i vnitřní

$$|U| < \delta, |V| < \delta,$$

t. j. dle Cauchyova principu, řady

$$\sum_1^{\infty} u_v, \sum_1^{\infty} v_v, \sum_1^{\infty} (u_v + i v_v) = \sum_1^{\infty} f_v(z)$$

konvergují na celém oboru Ω stejnoměrně. Ze známé Weierstraßovy věty elementární vychází, že součet řady je analytickou funkcí z .

§ 2. Problém Dirichletův pro mezikruží.

Mezikruží se středem v pólu souřadnic polárních r a Θ , omezené kruhy $r=r_1$ a $r=r_2$, $r_1 > r_2$ buď oborem logaritmického potenciálu, který chceme definovati jeho okrajovými hodnotami.

Zavedme značení

$$\varrho = \frac{r_2}{r_1} (< 1),$$

$$T_v = a_v \cos \nu \Theta + b_v \sin \nu \Theta, \quad T'_v = a'_v \cos \nu \Theta + b'_v \sin \nu \Theta,$$

$$r_2 < r < r_1,$$

při čemž předpokládáme konstanty a_v, b_v, a'_v, b'_v tak voleny, aby řady absolutních hodnot

$$\sum |a_v|, \sum |b_v|, \sum |a'_v|, \sum |b'_v|$$

byly konvergentní, takže řady

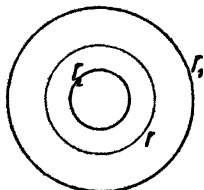
$$\sum_1^{\infty} T_v, \sum_1^{\infty} T'_v$$

konvergují absolutně.

Utvořme nyní součet

$$S = \sum_{v=1}^{\infty} \frac{\varrho^v}{1 - \varrho^{2v}} \left(\frac{r^v}{r_2^v} - \frac{r_2^v}{r^v} \right) T_v +$$

$$+ \sum_{v=1}^{\infty} \frac{\varrho^v}{1 - \varrho^{2v}} \left(\frac{r_1^v}{r^v} - \frac{r^v}{r_1^v} \right) T'_v;$$



jeho konvergence plyne z okolnosti, že $\lim \varrho^\nu = 0$ pro $\nu = \infty$, a že veličiny

$$\frac{\varrho r}{r_2} = \frac{r}{r_1}, \quad \varrho \frac{r_2}{r},$$

$$\varrho \frac{r_1}{r} = \frac{r_2}{r}, \quad \varrho \frac{r}{r_1}$$

jsou ryzí zlomky; konvergence součtu S zůstává pak stejnoměrnou v celém mezikruží vůči proměnným r a Θ , poněvadž řady ΣT_ν a $\Sigma T'_\nu$ jsou absolutně konvergentní.

Neboť uvedené právě poměry nabudou nanejvýš hodnoty 1, padne-li bod na okraj mezikruží ($r = r_1$, resp. r_2).

Z toho pak vychází, že

$$\lim_{r=r_1} S = \sum_{\nu=1}^{\infty} T_\nu, \quad \lim_{r=r_2} S = \sum_{\nu=1}^{\infty} T'_\nu.$$

Vzpomeňme dále okolnosti, že výraz

$$\frac{a_0 \log r_2 - a'_0 \log r_1}{2 \log \varrho} + \frac{a'_0 - a_0}{2 \log \varrho} \log r$$

má za okrajové hodnoty

$$\text{pro } r = r_1 \text{ veličinu } \frac{a_0}{2},$$

$$\text{pro } r = r_2 \text{ veličinu } \frac{a'_0}{2}.$$

Píšeme-li k vůli stručnosti

$$A = \frac{a_0 \log r_2 - a'_0 \log r_1}{2 \log \varrho}, \quad B = \frac{a'_0 - a_0}{2 \log \varrho}, \quad (1)$$

dospíváme tak k poznatku, že výraz

$$U(r, \Theta) = A + B \log r + S$$

má na okraji mezikruží hodnoty

$$\varphi_1(\Theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_{\nu=1}^{\infty} T_\nu, \quad r = r_1, \quad (2)$$

$$\varphi_2(\Theta) = \frac{a'_0}{2} + \sum_{\nu=1}^{\infty} T'_\nu, \quad r = r_2.$$

Výraz ten je však logaritmický potenciál, uvnitř mezikruží (r_1, r_2) jednoznačný a pravidelný.

$$U(r, \Theta) = A + B \log r + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\varrho^\nu}{1 - \varrho^\nu} \left(\frac{r^\nu}{r_2^\nu} - \frac{r_2^\nu}{r^\nu} \right) T_\nu +$$

$$+ \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\varrho^\nu}{1 - \varrho^{\nu\prime}} \left(\frac{r_1^\nu}{r^\nu} - \frac{r^\nu}{r_1^\nu} \right) T'_\nu, \quad (3)$$

a jest podmínkami okrajovými

$$U = \varphi_1 \text{ pro } r = r_1, \quad U = \varphi_2 \text{ pro } r = r_2$$

úplně určen.

Obecnost problému jest (pro náš postup) omezena značně podmínkou, aby řady (2) byly absolutně konvergentní; avšak řešení to našim aplikacím úplně vyhovuje.

Náš potenciál U je reálná část funkce komplexní proměnné

$$z = r e^{i\theta};$$

$$F(z) = A' + B \log z + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\rho^{\nu}}{1 - \rho^{\nu}} \left(\frac{a_{\nu} - ib_{\nu}}{r_2^{\nu}} z^{\nu} - \frac{a_{\nu} + ib_{\nu}}{r_1^{\nu}} z^{\nu} \right) + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\rho^{\nu}}{1 - \rho^{\nu}} \left(\frac{a'_{\nu} + ib'_{\nu}}{r_1^{\nu}} z^{\nu} - \frac{a'_{\nu} - ib'_{\nu}}{r_2^{\nu}} z^{\nu} \right). \quad (4)$$

Zavedeme-li symboliku

$$a_{-\nu} = a_{\nu}, \quad a'_{-\nu} = a'_{\nu}, \quad b_{-\nu} = -b_{\nu}, \quad b'_{-\nu} = -b'_{\nu},$$

bude lze tento výraz formálně zjednodušiti

$$F(z) = A' + B \log z + \sum'_{\nu=-\infty}^{\infty} \frac{\rho^{\nu}}{1 - \rho^{\nu}} \left(\frac{a_{\nu} - ib_{\nu}}{r_2^{\nu}} - \frac{a'_{\nu} - ib'_{\nu}}{r_1^{\nu}} \right) z^{\nu}. \quad (4^0)$$

V obou výrazech značí A' konstantu, jejíž reálná část je výraz A dle (1). Čárka při Σ' značí vynechání nemožného členu pro $\nu = 0$. Buď nyní γ ryze pomyslná veličina libovolná, ω rovněž ryze pomyslné, ale kladné, takže reálná veličina kladná $\rho = e^{i\omega}$ je menší jednotky.

Rovnoběžky s osou reálnou vedené v rovině komplexní proměnné ψ body $\psi = \gamma$ a $\psi = \gamma + \omega$ necht' určují pás, v němž je definována synektická funkce $f(\psi)$ proměnné ψ , jejíž reálná část U je na obou přímkách periodická o 2π .

Znamenáme-li

$$e^{i\gamma} = r_1, \quad e^{i(\gamma + \omega)} = r_2$$

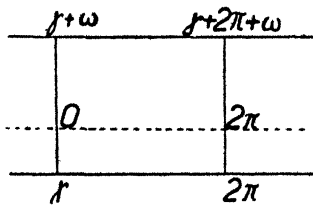
— což jsou veličiny reálné a kladné —

$$\frac{r_2}{r_1} = \rho = e^{i\omega} < 1$$

a klademe-li v (4⁰) neb (4)

$$z = e^{i\psi},$$

tedy pro $z = r e^{i\theta}$, $r = r_1$, máme $\psi = \gamma + \theta$ a pro $r = r_2$ pak $\psi = \gamma + \theta + \omega$. Proměnná z probíhá pak mezikruží omezené kruhy (r_1) a (r_2), a sice zaujme každý bod svoji polohu jen jednou, opiše-li proměnná ψ



obdélík o vrcholech $(\gamma, \gamma + 2\pi, \gamma + 2\pi + \omega, \gamma + \omega)$, který z daného pásu vytínají přímky vedené z bodů $\psi = \gamma$ a $\psi = \gamma + 2\pi$ rovnoběžně s osou pomyslnou; funkce $f(\psi)$ přechází pak ve funkci $F(z)$ proměnné z uvnitř mezikruží (r_1, r_2) , jejíž reálná část $U(r, \Theta)$ je v mezikruží jednoznačná a na pásu periodická o 2π .

Zejména jest tedy

$$1. \text{ pro } \psi = \gamma + \Theta, \quad U = \varphi_1(\Theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_{\nu=1}^{\infty} (a_\nu \cos \nu \Theta + b_\nu \sin \nu \Theta),$$

$$2. \text{ pro } \psi = \gamma + \omega + \Theta, \quad U = \varphi_2(\Theta) = \frac{a'_0}{2} + \sum_{\nu=1}^{\infty} (a'_\nu \cos \nu \Theta + b'_\nu \sin \nu \Theta).$$

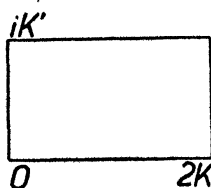
Při takto stanovených konstantách $a, b, \dots b'$ platí pak následující vyjádření funkce $f(\psi)$ pro ψ v našem pásu ležící

$$f(\psi) = A' + Bi\psi + \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} \frac{\rho^\nu}{1 - \rho^{2\nu}} \left(\frac{a_\nu - ib_\nu}{r_2^\nu} - \frac{a'_\nu - ib'_\nu}{r_1^\nu} \right) e^{i\nu\psi}. \quad (5)$$

§ 3. Aplikace na funkci $\frac{1}{sn^2 u}$. Funkce H a Θ .

Funkce

$$\Phi(u) = \frac{1}{sn^2 u}$$



má periodu $2K$ a zůstává konečnou v rovnoběžníku $(0, 2K, iK')$ mimo body $u = 0$ a $u = 2K$. Mimo to jest reálnou na obou stranách horizontálních, dle věty

$$sn(u + iK') = \frac{1}{k sn u}.$$

Stejným způsobem jako $\Phi(u)$ se stává nekonečnou funkce

$$\Phi_0(u) = \frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{2K}},$$

takže rozdíl

$$i[\Phi(u) - \Phi_0(u)] = f(\psi), \quad \psi = \frac{u\pi}{K}$$

je funkce proměnné ψ , synektická na obdélíku $(0, 2\pi, 2\pi + \frac{iK'\pi}{K}, \frac{iK'\pi}{K})$; poněvadž $\Phi(u)$ má na horizontálních stranách hodnotu reálnou, má reálná část $f(\psi)$ na těchto přímkách tutéž hodnotu jako funkce

$$-i\Phi_0(u) = -\frac{i\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{\psi}{2}} = \frac{i\pi^2}{K^2} \frac{e^{i\psi}}{(1 - e^{i\psi})^2}.$$

Zde jest $\gamma=0$, $\omega = \frac{iK'\pi}{K}$,

$$r_1 = 1, r_2 = e^{i\omega} = e^{-\frac{K'\pi}{K}} = q = \rho.$$

Na spodní straně ($r=r_1$) jest i Φ_0 ryze pomyslné, tedy trigonometrická řada $\varphi_1(\Theta) = 0$, takže

$$a_\nu = 0, b_\nu = 0.$$

Na vrchní straně rovnoběžníka jest

$$\psi = \omega + \Theta, \quad -i\Phi_0(u) = \frac{i\pi^2}{K^2} \frac{q e^{i\Theta}}{(1 - q e^{i\Theta})^2},$$

což dle identity

$$\frac{z}{(1-z)^2} = \sum_1^\infty \nu z^\nu$$

má hodnotu

$$-i\Phi_0(u) = \frac{i\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^\infty \nu q^\nu e^{i\nu\Theta}$$

a reálná část

$$\varphi_2 = -\frac{\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^\infty \nu q^\nu \sin \nu \Theta,$$

což dává

$$a'_\nu = 0, b'_\nu = -\frac{\pi^2}{K^2} \cdot \nu q^\nu.$$

Ve výrazu (5) tedy veličina $B=0$ a A' je neznámá ryze pomyslná konstanta Ci , a máme po dosazení hodnot

$$\begin{aligned} f(\psi) &= Ci + i \sum_{\nu=1}^\infty \frac{q^\nu}{1 - q^{2\nu}} (b'_\nu e^{i\nu\psi} + b''_\nu e^{-i\nu\psi}) = \\ &= Ci - 2i \frac{\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^\infty \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} \cos \nu \psi, \end{aligned}$$

t. j. po úpravě

$$\frac{1}{sn^2 u} = \frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{2K}} + C - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^\infty \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}, \quad (1)$$

kde C jest konstanta prozatím neznámá.

Trigonometrická řada konverguje pro $u = \xi + i\eta$, $-2K' < \eta < 2K'$.

Při opětne zkratce

$$\psi = \frac{u\pi}{K}$$

máme pak

$$2 \sum_1^\infty \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} \cos \nu \psi = \sum_{\nu, \pm} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} e^{\pm i\nu\psi} =$$

$$\begin{aligned}
&= \sum_{\nu, \pm \mu} \nu q^{2\mu\nu} e^{\pm i\nu\psi} = \sum_{\mu, \pm} \frac{q^{2\mu} e^{\pm i\psi}}{(1 - q^{2\mu} e^{\pm i\psi})^2} = \\
&= \sum_{\mu=1}^{\infty} \left\{ \frac{1}{(q^{\mu} e^{\frac{i\psi}{2}} - q^{-\mu} e^{-\frac{i\psi}{2}})^2} + \frac{1}{(q^{\mu} e^{-\frac{i\psi}{2}} - q^{-\mu} e^{\frac{i\psi}{2}})^2} \right\} = \\
&= -\frac{1}{4} \sum_{\mu=1}^{\infty} \left\{ \frac{1}{\sin^2\left(\frac{\psi}{2} + \frac{i\mu K' \pi}{K}\right)} + \frac{1}{\sin^2\left(\frac{\psi}{2} - \frac{i\mu K' \pi}{K}\right)} \right\},
\end{aligned}$$

což udílí vzorci (1) tvar

$$\frac{1}{sn^2 u} = \frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{2K}} + C + \frac{\pi^2}{4K^2} \sum_{\mu=-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sin^2 \frac{u + 2\mu iK'}{2K} \pi},$$

kde v řadě vynechán člen $\mu=0$; ten však umístěn jest v čele pravé strany a jeho spojením s řadou vychází

$$\frac{1}{sn^2 u} = C + \frac{\pi^2}{4K^2} \sum_{\mu=-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sin^2 \frac{u + 2\mu iK'}{2K} \pi} \quad (2)$$

Řada v pravo konverguje pro všechna u mimo póly

$$u = 2\mu iK' + 2\nu K$$

a podává tedy vyjádření funkce všeobecně platné. Dosadíme sem $u + iK'$ za u a uvažme, že

$$4\sin^2 \frac{u + (2\mu + 1)iK'}{2K} \pi = 4\sin^2 \frac{u + \lambda iK'}{2K} \pi, \quad \lambda = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots$$

a tedy

$$k^2 sn^2 u = C + \frac{\pi^2}{4K^2} \sum_{\lambda} \frac{1}{\sin^2 \frac{u + \lambda iK'}{2K} \pi} \quad (3)$$

pravá strana

$$= C - \frac{\pi^2}{K^2} \sum_{i, \pm} \frac{q^i e^{\pm i\psi}}{(1 - q^i e^{\pm i\psi})^2} = C - \frac{\pi^2}{K^2} \sum_{\nu, i, \pm} \nu q^{\nu i} e^{\pm i\nu\psi},$$

což po sečtení vůči $l=1, 3, 5, \dots$ dává

$$k^2 sn^2 u = C - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^{\nu}}{1 - q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}. \quad (4)$$

Zde integrace od $u=0$ do $u=K$ dává

$$CK = \int_0^K k^2 sn^2 u du = \int_0^1 \frac{k^2 x^2 dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2 x^2)}}.$$

Ze vzorce (2) máme pro funkci

$$Z_1(u) = \int (C - \frac{1}{sn^2 u}) du = \frac{1}{u} + (u)$$

$$Z_1(u) = \frac{\pi}{2K} \cotg \frac{u\pi}{2K} + \frac{\pi}{2K} \sum_1^{\infty} \left\{ \cotg \frac{u + 2\mu iK'}{2K} \pi + \cotg \frac{u - 2\mu iK'}{2K} \pi \right\}$$

a znamenáme-li

$$\int Z_1(u) du = \log \frac{H(u)}{G},$$

vyjde

$$\begin{aligned} \log \frac{H(u)}{G} &= \log \frac{2K}{\pi} + \log \sin \frac{u\pi}{2K} + \\ &+ \sum_{\mu=1}^{\infty} \log \left\{ \frac{\sin \frac{2\mu iK' + u}{2K} \pi \sin \frac{2\mu iK' - u}{2K} \pi}{\sin^2 \frac{\mu iK'}{K} \pi} \right\}. \end{aligned}$$

Avšak

$$\begin{aligned} &\sin \frac{2\mu iK' + u}{2K} \pi \cdot \sin \frac{2\mu iK' - u}{2K} \pi = \\ &= -\frac{1}{4} (1 - q^{2\mu} \xi) (1 - q^{2\mu} \xi^{-1}) q^{-2\mu}, \end{aligned}$$

kde $\xi = e^{\frac{u\pi i}{K}}$; obecný člen naší řady zní

$$\log \frac{(1 - q^{2\mu} \xi) (1 - q^{2\mu} \xi^{-1})}{(1 - q^{2\mu})^2}$$

a vychází tedy

$$H(u) = \frac{2GK}{\pi} \sin \frac{u\pi}{2K} \prod_1^{\infty} \frac{(1 - q^{2\mu} e^{\frac{u\pi i}{K}}) (1 - q^{2\mu} e^{-\frac{u\pi i}{K}})}{(1 - q^{2\mu})^2}.$$

Znamenejme

$$\mathfrak{F}_1(v|\tau) = 2q^{\frac{1}{4}} \sin v\pi \prod_{\nu=1}^{\infty} (1 - q^{2\nu}) (1 - q^{2\nu} e^{2\nu\pi i}) (1 - q^{2\nu} e^{-2\nu\pi i}), \quad (5)$$

kde $q = e^{\tau\pi i}$, $\text{Im. } \tau > 0$; pak bude při vhodně volené konstantě náš výraz

$$H(u) = \mathfrak{F}_1\left(\frac{u}{2K} \middle| \frac{iK'}{K}\right). \quad (6)$$

Při tom je hlavní výsledek ten, že

$$C - \frac{1}{sn^2 u} = D^2 \log H(u) = \frac{H''(u)}{H(u)} - \left\{ \frac{H'(u)}{H(u)} \right\}^2. \quad (7)$$

Ze vzorce (3) pak podobným způsobem soudíme, že

$$C - k^2 sn^2 u = D_u^2 \sum_{\lambda} \log \frac{\sin \frac{\lambda i K' + u}{2K} \pi \sin \frac{\lambda i K' - u}{2K} \pi}{\sin^2 \frac{\lambda i K' \pi}{2K}},$$

$$(\lambda = 1, 3, 5, 7, \dots)$$

aneb

$$C - k^2 sn^2 u = D_u^2 \log \Theta(u), \quad (8)$$

kde

$$\Theta(u) = \mathfrak{D}_0\left(\frac{u}{2K} \middle| \frac{iK'}{K}\right), \quad (9)$$

$$\mathfrak{D}_0(v|\tau) = \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v})(1 - q^{2v-1} e^{2v\pi i})(1 - q^{2v-1} e^{-2v\pi i}). \quad (9^*)$$

Srovnáním (7) a (8) plyne

$$D^2 \log \Theta(u) = D^2 \log H(u + iK'),$$

a musí tedy existovati vztah tvaru

$$e^{\alpha u + \beta} \Theta(u) = H(u + iK'),$$

t. j. obecněji

$$\mathfrak{D}_1\left(v + \frac{\tau}{2} \middle| \tau\right) = e^{\alpha'v + \beta'} \mathfrak{D}_0(v|\tau),$$

který se snadno verifikuje. Předně máme ($\lambda = 1, 3, 5, \dots$)

$$\mathfrak{D}_1\left(v + \frac{\tau}{2}\right) = \frac{A}{i} (e^{v\pi i} q^{\frac{1}{2}} - e^{-v\pi i} q^{-\frac{1}{2}}) q^{\frac{1}{2}} \Pi(1 - q^{\lambda+2} e^{2v\pi i})(1 - q^{\lambda} e^{-2v\pi i})$$

$$A = \Pi(1 - q^{2v}).$$

Na pravé straně se výraz

$$\frac{qe^{2v\pi i} - 1}{q^{\frac{1}{2}} e^{v\pi i}} q^{\frac{1}{2}}$$

spojí s první částí součinu a vznikne

$$\mathfrak{D}_1\left(v + \frac{\tau}{2}\right) = iq^{-\frac{1}{2}} e^{-v\pi i} A \Pi(1 - q^{\lambda} e^{2v\pi i})(1 - q^{\lambda} e^{-2v\pi i}),$$

t. j.

$$\mathfrak{D}_1\left(v + \frac{\tau}{2}\right) = ie^{-\pi i(v + \frac{\tau}{2})} \mathfrak{D}_0(v). \quad (10)$$

Ze vzorce (8)

$$C - k^2 sn^2 u = \frac{\Theta''(u)}{\Theta(u)} - \left(\frac{\Theta'(u)}{\Theta(u)}\right)^2$$

plyne pro $u=0$ — je $\Theta'(u)$ funkce lichá a tedy $\Theta'(0) = 0$ — ** V literatuře též přichází funkce $Z(u) = \int k^2 sn^2 u du$; ta má tedy vyjádření

$$Z(u) = \frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)} u - \frac{\Theta'(u)}{\Theta(u)}.$$

$$C = \frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)}. \quad (11)$$

Zavede-li se označení

$$E = \int_0^K dn^2 u \, du = \int_0^1 \frac{\sqrt{1-k^2 x^2}}{\sqrt{1-x^2}} dx = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{1-k^2 \sin^2 \varphi} \, d\varphi, \quad (12^0)$$

máme tedy

$$E = K(1 - C) = K \left[1 - \frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)} \right], \quad K - E = \frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)} K. \quad (12)$$

V tom značení přepíšme vzorce (1) a (4) na jich definitivní tvar

$$\frac{1}{sn^2 u} = \frac{K-E}{K} + \frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{2K}} - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}, \quad (1^*)$$

$$dn^2 u = \frac{E}{K} + \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^{\nu}}{1-q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}. \quad (4^*)$$

Vedle toho pak

$$\frac{K-E}{K} - \frac{1}{sn^2 u} = D^2 \log H(u), \quad (7^*)$$

$$\frac{K-E}{K} - k^2 sn^2 u = dn^2 u - \frac{E}{K} = D^2 \log \Theta(u). \quad (8^*)$$

Z této rovnice máme

$$\int_0^u dn^2 u \, du = \frac{Eu}{K} + \frac{\Theta'(u)}{\Theta(u)},$$

vzorec pro délku oblouku ellipsy

$$x = a \sin \varphi, \quad y = b \cos \varphi; \quad t = \sin \varphi:$$

$$s = a \int_0^{\varphi} \frac{\sqrt{1-k^2 t^2}}{\sqrt{1-t^2}} dt = a \int_0^u dn^2 u \, du, \quad u = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1-k^2 \sin^2 \varphi}},$$

kde

$$k^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2}.$$

Jak vidno, vyjadřuje se tu délka oblouku jako jednoznačná funkce prvořadého integrálu u .

Oblouk hyperbo'y.

Délka oblouku na hyperbole

$$\xi = a \operatorname{Cos} \varphi, \quad \eta = b \operatorname{Sin} \varphi \quad \left(\frac{\xi^2}{a^2} - \frac{\eta^2}{b^2} = 1 \right)$$

jest

$$s = \int_0^{\varphi} \sqrt{a^2 \sin^2 \varphi + b^2 \cos^2 \varphi} d\varphi = \int_0^{\varphi} \sqrt{(a^2 + b^2) \cos^2 \varphi - a^2} d\varphi.$$

Znamenejme $a^2 + b^2 = c^2$ a položme

$$\cos \varphi = \frac{1}{x}, \quad d\varphi = \frac{-dx}{x\sqrt{1-x^2}},$$

tedy

$$s = - \int_1^x \frac{\sqrt{c^2 - a^2 x^2}}{x^2 \sqrt{1-x^2}} dx.$$

Pro modul $k = \frac{a}{c}$, $x = \operatorname{sn}(u, k)$ bude tedy

$$\frac{s}{c} = - \int_k^x \frac{1 - k^2 \operatorname{sn}^2 u}{\operatorname{sn}^2 u} du = k^2 (u - K) - \int_k^x \frac{du}{\operatorname{sn}^2 u}.$$

Avšak

$$\frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)} - \frac{1}{\operatorname{sn}^2 u} = D^2 \log H(u),$$

tedy

$$- \int_k^x \frac{du}{\operatorname{sn}^2 u} = \log \frac{H(u)}{H_1(0)} + (K - u) \frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)},$$

takže vycházejí

$$\frac{s}{c} = \log \frac{H(u)}{H_1(0)} + \left[\frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)} - k^2 \right] (K - u)$$

$$\operatorname{sn} \left(u, \frac{a}{c} \right) = \frac{1}{\cos \varphi} = \frac{a}{x},$$

při čemž oblouk se měří od vrcholu $\varphi = 0$.

V jiné symbolice

$$\frac{s}{c} = \log \frac{\mathfrak{F}_1\left(\frac{u}{2K}\right)}{\mathfrak{F}_2} + \left[\frac{\mathfrak{F}_0''}{4K^2 \mathfrak{F}_0} - k^2 \right] (K - u).$$

§ 4. Jiné odvození. Vyjádření $\operatorname{sn} u$, $\operatorname{cn} u$, $\operatorname{dn} u$ funkcemi theta.Hodnoty K a k , k' .Nalezených výsledků lze nabýti přímo. Zavedme k vůli zjednodušení na místě u značení $2Kv$; funkce

$$\frac{4K^2}{\operatorname{sn}^2(2Kv)}$$

má póly $v = m + n\tau$, $\tau = \frac{iK'}{K}$, ($m, n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$) a na nich se chová jako příslušné výrazy

$$\frac{\pi^2}{\sin^2(v - n\tau)\pi};$$

jich součet

$$f(v) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{\pi^2}{\sin^2(v - n\tau)\pi}$$

jest jednoznačná funkce analytická, až na tyto póly pravidelná. Má periody 1 a τ :

$$f(v+1) = f(v), \quad f(v+\tau) = f(v),$$

a jest na obvodě rovnoběžníka period ($0, 1, 1 + \tau, \tau$) reálná; neboť pro reálná v jsou členy po dvou ($n = \nu$ a $n = -\nu$) sdruženy, a pro ryze pomyslná v je $\sin(v - n\tau)\pi$ ryze pomyslný, jeho čtverec tedy reálný.

Totéž platí o $sn^2(2Kv)$ a tedy rozdíl obou funkcí

$$F(v) = \frac{4K^2}{sn^2(2Kv)} - f(v)$$

je funkce v rovnoběžníku period pravidelná a na jeho okraji reálná, tudíž jest $F(v)$ konstanta.

Zavedené celistvé transcendenty $H(u)$, $\Theta(u)$ mají tyto vlastnosti

$$H(u+2K) = -H(u), \quad \Theta(u+2K) = \Theta(u), \quad (a)$$

jež plynou bezprostředně ze součinnové definice funkcí $\mathfrak{F}_1(v)$ a $\mathfrak{F}_0(v)$:

$$\mathfrak{F}_1(v+1) = -\mathfrak{F}_1(v), \quad \mathfrak{F}_0(v+1) = \mathfrak{F}_0(v). \quad (13a)$$

Z definice (5) plyne

$$\begin{aligned} \mathfrak{F}_1(v+\tau) &= -iq^{\frac{1}{2}}(q^2 e^{2v\pi i} - 1) \cdot q^{-1} e^{-v\pi i} A \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v+2} e^{2v\pi i}) \\ &\quad (1 - e^{-2v\pi i}) \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v} e^{-2v\pi i}), \end{aligned}$$

kde $A = \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v})$.

Vpravo první závorka vstoupí do prvního nekonečného součinu a vyjde

$$\begin{aligned} \mathfrak{F}_1(v+\tau) &= -2 \sin v\pi \cdot e^{-2v\pi i} q^{-1} \cdot A q^{\frac{1}{2}} \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v} e^{2v\pi i}) (1 - q^{2v} e^{-2v\pi i}), \\ \mathfrak{F}_1(v+\tau) &= -e^{-\pi i(2v+\tau)} \mathfrak{F}_1(v). \quad (13b) \end{aligned}$$

Podobně vypočteme

$$\mathfrak{F}_0(v+\tau) = -e^{-\pi i(2v+\tau)} \mathfrak{F}_0(v). \quad (13c)$$

Tyto vzorce se kryjí s relacemi

$$\begin{aligned} H(u + 2iK') &= -H(u)e^{-\frac{\pi i}{K}(u+iK)}, \\ \Theta(u + 2iK') &= -\Theta(u)e^{-\frac{i\pi}{K}(u+iK)}. \end{aligned} \quad (b)$$

O funkci

$$\varphi(u) = \frac{H(u)}{\Theta(u)}$$

dle těchto vzorců zjistíme periodické vlastnosti

$$\varphi(u + 2K) = -\varphi(u), \quad \varphi(u + 2iK') = \varphi(u).$$

Nulová místa funkce $H(u)$ jsou přesně

$$u = 2mK + 2niK'$$

táž, jako u funkce snu , a stejně póly, nulová místa funkce $\Theta(u)$ jsou

$$u = 2mK + (2n + 1)iK';$$

neboť z definice funkce $\mathcal{F}_0(v)$ je zřejmo, že vymizí jen pro

$$v = m + (n + \frac{1}{2})\tau.$$

Funkce

$$\frac{snu}{\varphi(u)} = F(u)$$

je tedy pravidelná v celé rovině a je mimo to reálná na obvodu obdélníka $(0, 2K, 2K + 2iK', 2iK')$; neboť jest $\varphi(u)$ reálná pro reálná u a ryze pomyslné pro ryze pomyslná u , jako snu . Bude tedy nutně $F(u)$ konstantou A .

$$snu = A\varphi(u) = A\frac{H(u)}{\Theta(u)};$$

$u = K$ dává

$$A = \frac{\Theta(K)}{H(K)} = \frac{\mathcal{F}_3}{\mathcal{F}_2},$$

tedy

$$snu = \frac{\mathcal{F}_3}{\mathcal{F}_2} \frac{H(u)}{\Theta(u)} = \frac{\mathcal{F}_3}{\mathcal{F}_2} \frac{\mathcal{F}_1(\frac{u}{2K})}{\mathcal{F}_0(\frac{u}{2K})}. \quad (14)$$

Derivací na $u = 0$ plyne

$$\frac{H'(0)}{\Theta(0)} = \frac{\mathcal{F}_1'}{2K\mathcal{F}_0} = \frac{\mathcal{F}_2}{\mathcal{F}_3}, \quad (14^0)$$

kde bylo dosazeno

$$\begin{aligned} \Theta(0) &= \mathcal{F}_0(0) = \mathcal{F}_0, \\ H'(0) &= \frac{\mathcal{F}_1'(0)}{2K} = \frac{\mathcal{F}_1'}{2K}, \end{aligned}$$

$$\mathfrak{F}_1' = 2\pi q^{\frac{1}{2}} \prod_{v=1}^{\infty} (1 - q^{2v})^3.$$

Zavedme další dvě transcendenty Jacobiovy

$$\begin{aligned} H(u + K) &= H_1(u) = \mathfrak{F}_2\left(\frac{u}{2K}\right), \\ \Theta(u + K) &= \Theta_1(u) = \mathfrak{F}_3\left(\frac{u}{2K}\right), \end{aligned} \quad (15a)$$

kde

$$\begin{aligned} &\mathfrak{F}_2(v|\tau) = \\ &= \mathfrak{F}_1\left(v + \frac{1}{2}\right) = 2q^{\frac{1}{4}} \cos v\pi \cdot \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v})(1 + q^{2v}e^{2v\pi i})(1 + q^{2v}e^{-2v\pi i}) \quad (15) \\ &\mathfrak{F}_3(v|\tau) = \mathfrak{F}_0\left(v + \frac{1}{2}\right) = \prod_1^{\infty} (1 - q^{2v})(1 + q^{2v-1}e^{2v\pi i})(1 + q^{2v-1}e^{-2v\pi i}). \end{aligned}$$

Tyto cel. funkce hoví podmínkám

$$\begin{aligned} \mathfrak{F}_2(v+1) &= -\mathfrak{F}_2(v), \quad \mathfrak{F}_2(v+\tau) = e^{-\pi i(2v+\tau)} \mathfrak{F}_2(v), \\ \mathfrak{F}_3(v+1) &= \mathfrak{F}_3(v), \quad \mathfrak{F}_3(v+\tau) = e^{-\pi i(2v+\tau)} \mathfrak{F}_3(v). \end{aligned} \quad (16)$$

Poněvadž

$$\begin{aligned} \mathfrak{F}_1\left(\frac{1}{2}\right) &= \mathfrak{F}_2(0) = \mathfrak{F}_2, \\ \mathfrak{F}_0\left(\frac{1}{2}\right) &= \mathfrak{F}_3(0) = \mathfrak{F}_3, \end{aligned}$$

dávají rovnice (14) pro $u = K$ a (14^o)

$$1 = 2K \frac{\mathfrak{F}_0 \mathfrak{F}_2}{\mathfrak{F}_1' \mathfrak{F}_3},$$

tedy vyjádření periody

$$2K = \frac{\mathfrak{F}_1' \mathfrak{F}_3}{\mathfrak{F}_0 \mathfrak{F}_2},$$

které ještě zjednodušíme.

Dělíme-li

$$\mathfrak{F}_1' = \pi \cdot 2q^{\frac{1}{4}} \Pi(1 - q^{2v})^3$$

součinem hodnot

$$\mathfrak{F}_0 = \Pi(1 - q^{2v})(1 - q^{2v-1})^2$$

$$\mathfrak{F}_2 = 2q^{\frac{1}{4}} \Pi(1 - q^{2v})(1 + q^{2v})^2$$

$$\mathfrak{F}_3 = \Pi(1 - q^{2v})(1 + q^{2v-1})^2,$$

obdržíme

$$\frac{\mathfrak{F}_1'}{\pi \mathfrak{F}_0 \mathfrak{F}_2 \mathfrak{F}_3} = \frac{1}{\varphi(q)^2}$$

$$\begin{aligned} \varphi(q) &= \Pi(1 + q^{2v})(1 + q^{2v-1})(1 - q^{2v-1}) = \\ &= \Pi(1 + q^{2v}) \Pi(1 - q^{2(2v-1)}). \end{aligned}$$

První součin lze štěpením na sudá a lichá v psáti

$$\Pi(1 + q^{4v}) \Pi(1 + q^{2(2v-1)})$$

a dosazením vychází vztah

$$\varphi(q) = \varphi(q^3).$$

Odtud plyne

$$\begin{aligned}\varphi(q) &= \varphi(q^3) = \varphi(q^9) = \varphi(q^{27}) = \dots \\ \varphi(q) &= \varphi(q^{3^m}),\end{aligned}$$

tedy ježto $\lim_{n \rightarrow \infty} \varphi(q^n) = 1$, $\varphi(q) = 1$:

$$\mathfrak{J}_1' = \pi \mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_2 \mathfrak{J}_3, \quad (17)$$

$$2K = \pi \mathfrak{J}_3^2. \quad (18)$$

Podobně jako vzorec

$$sn u = \frac{\mathfrak{J}_3 \mathfrak{J}_1\left(\frac{u}{2K}\right)}{\mathfrak{J}_2 \mathfrak{J}_0\left(\frac{u}{2K}\right)} = \frac{\mathfrak{J}_3 H(u)}{\mathfrak{J}_2 \Theta(u)}, \quad (14)$$

při čemž parametr funkcí theta jest

$$\tau = \frac{iK'}{K},$$

nalezneme druhé dva, určující konstanty z hodnoty $cn(0) = dn(0) = 1$,

$$cn u = \frac{\mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_3\left(\frac{u}{2K}\right)}{\mathfrak{J}_2 \mathfrak{J}_0\left(\frac{u}{2K}\right)} = \frac{\mathfrak{J}_0 H_1(u)}{\mathfrak{J}_2 \Theta(u)}, \quad (19)$$

$$dn u = \frac{\mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_3\left(\frac{u}{2K}\right)}{\mathfrak{J}_3 \mathfrak{J}_0\left(\frac{u}{2K}\right)} = \frac{\Theta_1(u)}{\Theta(u)}. \quad (20)$$

Poslední dává pro $u = K$

$$k' = \frac{\mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_3\left(\frac{1}{2}\right)}{\mathfrak{J}_3 \mathfrak{J}_0\left(\frac{1}{2}\right)},$$

t. j.
$$k = \left(\frac{\mathfrak{J}_0}{\mathfrak{J}_3}\right)^2, \quad \frac{\mathfrak{J}_0}{\mathfrak{J}_3} = \sqrt{k}, \quad (21)$$

$$\sqrt[4]{k'} = \frac{(1-q)(1-q^3)(1-q^5)(1-q^7)\dots}{(1+q)(1+q^3)(1+q^5)(1+q^7)\dots}$$

Z rovnice (10)

$$\mathfrak{J}_1\left(v + \frac{\tau}{2}\right) = ie^{-\pi i\left(v + \frac{\tau}{4}\right)} \mathfrak{J}_0(v) \quad (10)$$

plyne dále

$$\mathfrak{J}_0\left(v + \frac{\tau}{2}\right) = ie^{-\pi i\left(v + \frac{\tau}{4}\right)} \mathfrak{J}_1(v); \quad (10a)$$

tudíž obdržíme z (14) při $u = 2Kv$:

$$sn(u + iK') = \frac{\mathfrak{F}_3 \mathfrak{F}_1(v + \frac{\tau}{2})}{\mathfrak{F}_2 \mathfrak{F}_0(v + \frac{\tau}{2})} = \frac{\mathfrak{F}_3 \mathfrak{F}_0(v)}{\mathfrak{F}_2 \mathfrak{F}_1(v)} = \left(\frac{\mathfrak{F}_3}{\mathfrak{F}_2}\right)^2 \frac{1}{sn u}.$$

Tato hodnota má ale býti

$$\frac{1}{k sn u},$$

a tak vychází

$$k = \left(\frac{\mathfrak{F}_3}{\mathfrak{F}_2}\right)^2, \quad \sqrt{k} = \frac{\mathfrak{F}_3}{\mathfrak{F}_2}, \quad (22)$$

$$\sqrt{k} = \sqrt{2} \frac{q^{\frac{1}{2}} (1+q^3)(1+q^4)(1+q^6)\dots}{(1+q)(1+q^3)(1+q^5)\dots}$$

Z těchto vzorečů je zřejmý postup, jakým možno počítati hodnoty q , u z daných k a $x = sn u$, o čemž jednáno bude později.

Neopomeňme si všimnouti zajímavého důsledku vztahů (21) a (22): $k^3 + k'^3 = 1$ dává

$$\mathfrak{F}_0^4 + \mathfrak{F}_2^4 = \mathfrak{F}_3^4. \quad (23)$$

§ 5. Řady pro funkce theta.

Vyjděme z celistvé transcendenty

$$\mathfrak{F}_3(v) = A \prod_1^{\infty} (1 + q^{2n-1} e^{2v\pi i})(1 + q^{2n-1} e^{-2v\pi i}),$$

$$q = e^{\tau\pi i}, |q| < 1, A = \prod_1^{\infty} (1 - q^{2n}),$$

při čemž jinak je τ zcela obecné. Je z tvaru součinu zřejmo, že bude lze tuto funkci rozvinouti v řadu stále konvergentní tvaru

$$\mathfrak{F}_3(v) = \sum_{v=-\infty}^{\infty} A_v e^{2v\pi i}.$$

Součinitelé A_v se určí na základě vztahu

$$q \mathfrak{F}_3(v + \tau) = e^{-2v\pi i} \mathfrak{F}_3(v);$$

dosazením řad vychází totiž

$$\sum A_v q^{2v+1} e^{2v\pi i} = \sum_{-\infty}^{\infty} A_v e^{2(v-1)\pi i};$$

pravou stranu lze psáti

$$\sum_{-\infty}^{\infty} A_{v+1} e^{2v\pi i},$$

a porovnání obou řad dává

$$A_{v+1} = A_v q^{2v+1}$$

čili

$$A_{v+1} q^{-(v+1)^2} = A_v q^{-v^2}$$

a je tedy

$$A_v q^{-v^2} = A_0, \quad A_v = A_0 q^{v^2},$$

takže bude

$$\mathfrak{A}_3(v) = A_0 \sum_{-\infty}^{\infty} q^{v^2} e^{2v^2 \pi i}.$$

Znamenejme $A = \frac{1}{\psi(q)}$,

$$T_3(v) = \sum_{-\infty}^{\infty} q^{n^2} e^{2n^2 \pi i},$$

$$T_0(v) = T_3(v + \frac{1}{2}) = \sum_{-\infty}^{\infty} (-1)^n q^{n^2} e^{2n^2 \pi i},$$

$$T_1(v) = -i e^{\pi i (v + \frac{\tau}{4})} T_0(v + \frac{\tau}{2}) = -i \sum_{-\infty}^{\infty} (-1)^n q^{(n + \frac{1}{2})^2} e^{(2n+1)^2 \pi i},$$

$$T_2(v) = T_1(v + \frac{1}{2}) = \sum_{-\infty}^{\infty} q^{(n + \frac{1}{2})^2} e^{(2n+1)^2 \pi i},$$

i bude obecně

$$T_k(v) = \psi(q) \mathfrak{A}_k(v).$$

Dle toho také

$$sn(2Kv) = \frac{\mathfrak{A}_3 T_1(v)}{\mathfrak{A}_2 T_0(v)}, \quad cn(2Kv) = \frac{\mathfrak{A}_0 T_2(v)}{\mathfrak{A}_2 T_0(v)}, \quad dn(2Kv) = \frac{\mathfrak{A}_0 T_3(v)}{\mathfrak{A}_2 T_0(v)}$$

a derivuje li se první zlomek, vyjde po dosazení

$$T_0(v) T_1'(v) - T_1(v) T_0'(v) = B T_2(v) T_3(v), \quad (\alpha)$$

kde B je stálé. Zde derivujeme dvakrát na $v=0$:

$$T_0 T_1''' - T_0'' T_1' = B (T_2'' T_3 + T_3'' T_2).$$

Podle (α) jest

$$T_0 T_1' = B T_2 T_3,$$

a tedy předposlední rovnice dává, dělíme-li tímto výrazem,

$$\frac{T_1'''}{T_1'} = \frac{T_0''}{T_0} + \frac{T_2''}{T_2} + \frac{T_3''}{T_3}. \quad (\beta)$$

Rady T_k hoví parciální rovnici

$$\frac{\partial^2 T}{\partial v^2} = 4\pi i \frac{\partial T}{\partial \tau}.$$

a z ní plyne

$$T_1''' = 4\pi i \frac{\partial T_1'}{\partial \tau}, \quad T_k'' = 4\pi i \frac{\partial T_k}{\partial \tau},$$

takže rovnice (β) zní

$$\frac{d \log T_1'}{d\tau} = \frac{d \log T_0}{d\tau} + \frac{d \log T_2}{d\tau} + \frac{d \log T_3}{d\tau},$$

a odtud

$$T'_1 = c T_0 T_2 T_3,$$

kde c je číselná konstanta. Avšak dosazením výrazů

$$T_0 = 1 - 2q + 2q^4 - \dots, T_2 = 1 + 2q + 2q^4 + \dots, T_3 = 2q^{\frac{1}{2}} + 2q^{\frac{3}{2}} + \dots$$

$$T'_1 = 2\pi(q^{\frac{1}{2}} - 3q^{\frac{3}{2}} + \dots)$$

vychází odtud

$$c = \pi,$$

t. j.

$$T'_1 = \pi T_0 T_2 T_3.$$

Poněvadž

$$T_k = \psi(q) \mathfrak{J}_k, T'_1 = \psi(q) \mathfrak{J}'_1,$$

vychází dosazením

$$\psi(q) = \psi(q)^3, \psi(q)^2 = 1,$$

$$1 + 2q + \dots = \pm(1 - q^2)(1 + q)^2 \dots$$

tedy

$$\psi(q) = 1,$$

a máme tak čtyři Jacobiovy funkce theta ($q = e^{\tau\pi i}$)

$$\mathfrak{J}_3(v|\tau) = \sum_{-\infty}^{\infty} q^{n^2} e^{2nvp\pi i} = \sum_{-\infty}^{\infty} e^{(2nv + n^2\tau)\pi i},$$

$$\mathfrak{J}_0(v|\tau) = \sum_{-\infty}^{\infty} (-1)^n q^{n^2} e^{2nvp\pi i} = \sum_{-\infty}^{\infty} (-1)^n e^{(2nv + n^2\tau)\pi i},$$

$$\mathfrak{J}_2(v|\tau) = \sum_{-\infty}^{\infty} q^{(n+\frac{1}{2})^2} e^{(2n+1)v\pi i} = \sum_{-\infty}^{\infty} e^{(2n+1)v\pi i + (n+\frac{1}{2})^2\tau\pi i},$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_1(v|\tau) &= -i \sum_{-\infty}^{\infty} (-1)^n q^{(n+\frac{1}{2})^2} e^{(2n+1)v\pi i} = \\ &= -i \sum_{-\infty}^{\infty} (-1)^n e^{(2n+1)v\pi i + (n+\frac{1}{2})^2\tau\pi i}. \end{aligned}$$

Po sloučení symetrických členů vycházejí tyto přehledné výrazy:

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_3(v) &= 1 + 2q \cos 2v\pi + 2q^4 \cos 4v\pi + 2q^9 \cos 6v\pi + \dots \\ &= 1 + 2 \sum_1^{\infty} q^{v^2} \cos 2v\pi, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_0(v) &= 1 - 2q \cos 2v\pi + 2q^4 \cos 4v\pi - 2q^9 \cos 6v\pi + \dots \\ &= 1 + 2 \sum_1^{\infty} (-1)^v q^{v^2} \cos 2v\pi, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_2(v) &= 2q^{\frac{1}{4}} \cos v\pi + 2q^{\frac{9}{4}} \cos 3v\pi + 2q^{\frac{25}{4}} \cos 5v\pi + \dots \\ &= 2 \sum q^{\frac{1}{4}\lambda^2} \cos \lambda v\pi, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_1(v) &= 2q^{\frac{1}{4}} \sin v\pi - 2q^{\frac{9}{4}} \sin 3v\pi + 2q^{\frac{25}{4}} \sin 5v\pi - \dots \\ &= 2 \sum (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} q^{\frac{1}{4}\lambda^2} \sin \lambda v\pi, \\ &\quad (\lambda = 1, 3, 5, 7, 9, \dots). \end{aligned}$$

Tyto řady vyznamenávají se mimo svůj elegantní tvar také rychlou konvergencí.

Chování funkcí \mathfrak{F} vůči periodám 1 a τ je vyjádřeno společnou rovnicí

$$\mathfrak{F}_{gh}(v+1) = (-1)^g \mathfrak{F}_{gh}(v), \quad \mathfrak{F}_{gh}(v+\tau) = (-1)^h e^{-\pi i(gv+\tau)} \mathfrak{F}_{gh}(v), \quad (\text{A})$$

při čemž dvojnásobný index, t. zv. charakteristika či známka g, h se na jednoduchý Jacobiův převádí takto:

$$\mathfrak{F}_{11}(u) = \mathfrak{F}_1(u), \quad \mathfrak{F}_{10}(u) = \mathfrak{F}_1(u), \quad \mathfrak{F}_{01}(u) = \mathfrak{F}_0(u), \quad \mathfrak{F}_{00}(u) = \mathfrak{F}_3(u).$$

Podmínkami (A) jsou celistvé transcendenty \mathfrak{F}_{gh} charakterisovány až na činitele nezávislého na v ; podmínka

$$\frac{\partial^2 \mathfrak{F}}{\partial v^2} = 4\pi i \frac{\partial \mathfrak{F}}{\partial \tau}$$

pak nechává neurčitým pouze číselného činitele.

Společným vzorcem se vyjadřují tyto funkce takto

$$\mathfrak{F}_{gh}(u|\tau) = (-1)^{gh} \sum_{-\infty}^{\infty} e^{\pi i(v+\frac{1}{2}g)^2 \tau + 2\pi i(v+\frac{1}{2}g)(u+\frac{1}{2}h)}. \quad (\text{B})$$

Chování vzhledem k připojení polovičních period $\frac{1}{2}, \frac{\tau}{2}, \frac{1+\tau}{2}$ líčí následující tabulky:

$$\mathfrak{F}_1(u + \frac{1}{2}) = \mathfrak{F}_2(u), \quad \mathfrak{F}_2(u + \frac{1}{2}) = -\mathfrak{F}_1(u), \quad \mathfrak{F}_3(u + \frac{1}{2}) = \mathfrak{F}_0(u), \\ \mathfrak{F}_0(u + \frac{1}{2}) = \mathfrak{F}_3(u);$$

$$\mathfrak{F}_1(u + \frac{\tau}{2}) = ie^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_0(u), \quad \mathfrak{F}_2(u + \frac{\tau}{2}) = e^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_3(u),$$

$$\mathfrak{F}_3(u + \frac{\tau}{2}) = e^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_2(u), \quad \mathfrak{F}_0(u + \frac{\tau}{2}) = ie^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_1(u);$$

$$\mathfrak{F}_1(u + \frac{1+\tau}{2}) = e^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_3(u), \quad \mathfrak{F}_2(u + \frac{1+\tau}{2}) = -ie^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_0(u),$$

$$\mathfrak{F}_3(u + \frac{1+\tau}{2}) = ie^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_1(u), \quad \mathfrak{F}_0(u + \frac{1+\tau}{2}) = e^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})} \mathfrak{F}_2(u).$$

Stačí si pamatovati tento typ:

$$f_\alpha(u + \frac{\tau}{2}) = f_\beta(u) \varepsilon e^{-\pi i(u+\frac{\tau}{4})},$$

$$\alpha, \beta = 0, 1 \text{ neb } 1, 0; \varepsilon = i,$$

$$\alpha, \beta = 2, 3 \text{ neb } 3, 2; \varepsilon = 1.$$

Podle obecné definice jest

$$\mathfrak{F}_{g+2, \lambda} = \mathfrak{F}_{g, \lambda}, \quad \mathfrak{F}_{g, \lambda+2} = (-1)^g \mathfrak{F}_{g, \lambda},$$

vztah velmi důležitý pro úpravu jistých vzorců.

V definici (B) pišme $\nu + \frac{1}{2}g = n$, takže

$$\mathfrak{F}_{g, \lambda}(u|\tau) = (-1)^{g, \lambda} \sum e^{n^2 \tau \pi i + 2n(u + \frac{1}{2}\lambda) \pi i};$$

odtud máme

$$\mathfrak{F}_{g, \lambda}\left(u + \frac{g'\tau + h'}{2}\right) = (-1)^{g, \lambda} \sum e^{n^2 \tau \pi i + ng'\tau \pi i + 2n\left(u + \frac{\lambda + h'}{2}\right) \pi i}.$$

Exponent lze psáti

$$\begin{aligned} & \left(n + \frac{g'}{2}\right)^2 \tau \pi i - \frac{1}{4} g'^2 \tau \pi i + 2\left(n + \frac{g'}{2}\right)\left(u + \frac{h + h'}{2}\right) \pi i - \\ & - g'\left(u + \frac{h + h'}{2}\right) \pi i = \\ = & \left(\nu + \frac{g + g'}{2}\right)^2 \tau \pi i + 2\left(\nu + \frac{g + g'}{2}\right)\left(u + \frac{h + h'}{2}\right) \pi i - g'\left(u + \frac{1}{4}g'\tau\right) \pi i - \\ & - g'(h + h') \frac{\tau \pi i}{2}; \end{aligned}$$

máme tedy nejprve

$$\begin{aligned} & \mathfrak{F}_{g, \lambda}\left(u + \frac{g'\tau + h'}{2}\right) = \\ = & (-1)^{g, \lambda + (g+g')(\lambda+h')} \mathfrak{F}_{g+g', \lambda+h'}(u) e^{-g'(u + \frac{1}{4}g'\tau) \pi i} e^{-g'(h+h') \tau \pi i}, \end{aligned}$$

tedy konečně

$$\mathfrak{F}_{g, \lambda}\left(u + \frac{g'\tau + h'}{2}\right) = (-1)^{g, \lambda} e^{g'(\lambda+h') \tau \pi i} e^{-\pi i g'(u + \frac{1}{4}g'\tau)} \mathfrak{F}_{g+g', \lambda+h'}(u). \quad (B^*)$$

Poznamenejme ještě vzorec platný pro kladná i záporná n :

$$\mathfrak{F}_{g, \lambda}(u + n\tau) = (-1)^{n, \lambda} e^{-n\pi i(2u + n\tau)} \mathfrak{F}_{g, \lambda}(u).$$

§ 6. Vzorce součtové; vztah Weierstrassův.

Funkce

$$\frac{H(u+v)H(u-v)}{H(u)^2 H(v)^2}$$

má periody $2K$, a $2iK'$, jak to plyne z rovnic

$$\begin{aligned} H(u + 2K) &= -H(u) \\ H(u + 2iK') &= -e^{\frac{\pi i}{K}(u + iK')} H(u), \end{aligned}$$

a mimo to v okolí bodu $u=0$ má rozvoj tvaru

$$-\frac{1}{a^2 u^2} + \mathfrak{P}(u^2), \quad a = H'(0).$$

Týž tvar rozvoje až na znamení má funkce $\frac{1}{a^2 sn^2 u}$, takže součet

$$\frac{H(u+v)H(u-v)}{H(u)^2 H(v)^2} + \frac{1}{a^2 sn^2 u} = f(u), \quad a = H'(0),$$

je funkce synektická o periodách $2K, 2iK'$. Funkce ta při reálných v je reálná pro u reálné a ryze pomyslné, tedy na obvodu obdélníka $(0; 2K, 2iK')$ a tudíž konstantou.

Dosazení $u=v$ dává

$$f(v) = \frac{1}{a^2 sn^2 v},$$

a tedy plyne základní vzorec

$$H'(0)^2 \frac{H(u+v)H(u-v)}{H^2(u)H^2(v)} = \frac{1}{sn^2 v} - \frac{1}{sn^2 u}. \quad (1)$$

Poněvadž

$$H(u + iK') = ie^{-\frac{\pi i}{2K}(u + \frac{1}{2}iK')} \Theta(u),$$

obdržíme záměnou u, v za $u + iK', v + iK'$ na levé straně

$$\begin{aligned} & \frac{H(u+v) e^{-\frac{\pi i}{K}(u+v+iK')} \cdot H(u-v) H'(0)^2}{e^{-\frac{\pi i}{K}(u+\frac{1}{2}iK')-\frac{\pi i}{K}(v+\frac{1}{2}iK')} \Theta^2(u) \Theta^2(v)} = \\ & = -\frac{H(u+v)H(u-v)}{\Theta^2(u) \cdot \Theta^2(v)} H'(0)^2, \end{aligned}$$

takže touto záměnou vznikne

$$sn^2 u - sn^2 v = H'(0)^2 \frac{H(u+v)H(u-v)}{k^2 \Theta^2(u) \cdot \Theta^2(v)}; \quad (2)$$

$$H'(0) = \frac{\mathfrak{J}'_1}{2K} = \frac{\mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_2}{\mathfrak{J}_3}, \quad k = \left(\frac{\mathfrak{J}_2}{\mathfrak{J}_3}\right)^2; \quad \frac{H'(0)}{k} = \frac{\mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_2}{\mathfrak{J}_2},$$

$$sn^2 u - sn^2 v = \left(\frac{\mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_2}{\mathfrak{J}_2}\right)^2 \frac{H(u+v)H(u-v)}{\Theta^2(u) \cdot \Theta^2(v)}. \quad (2^*)$$

Do identity

$$(A-B)(C-D) + (A-C)(D-B) + (A-D)(B-C) = 0$$

vložme

$$A = \frac{1}{sn^2 a}, \quad B = \frac{1}{sn^2 b}, \quad C = \frac{1}{sn^2 c}, \quad D = \frac{1}{sn^2 d},$$

a uijme rovnice (1); vyjde po zkrácení vzorec *Weierstrassův*

$$\begin{aligned} & H(a+b)H(a-b)H(c+d)H(c-d) + \\ & + H(a+c)H(a-c)H(d+b)H(d-b) + \\ & + H(a+d)H(a-d)H(b+c)H(b-c) = 0, \end{aligned} \quad (3)$$

aneb v symbolice funkce \mathfrak{H}_1

$$\begin{aligned} & \mathfrak{H}_1(a+b)\mathfrak{H}_1(a-b)\mathfrak{H}_1(c+d)\mathfrak{H}_1(c-d) + \\ & + \mathfrak{H}_1(a+c)\mathfrak{H}_1(a-c)\mathfrak{H}_1(d+b)\mathfrak{H}_1(d-b) + \\ & + \mathfrak{H}_1(a+d)\mathfrak{H}_1(a-d)\mathfrak{H}_1(b+c)\mathfrak{H}_1(b-c) = 0, \end{aligned} \quad (5^*)$$

ke kterémužto vztahu se ještě vrátíme.

Rovnice (2*) po odstranění jmenovatelů nabude tvaru

$$\mathfrak{H}_0^2 H(u+v)H(u-v) = \Theta^2(v)H^2(u) - H^2(v)\Theta^2(u);$$

vložme $u + iK'$ za u :

$$\mathfrak{H}_0^2 \Theta(u+v)\Theta(u-v) = \Theta^2(v)\Theta^2(u) - H^2(v)H^2(u), \quad (4)$$

což lze též psátí vzhledem k identitě $\frac{H(x)}{\Theta(x)} = \sqrt{k} \operatorname{sn} x$:

$$\mathfrak{H}_0^2 \frac{\Theta(u+v)\Theta(u-v)}{\Theta^2(u)\Theta^2(v)} = 1 - k^2 \operatorname{sn}^2 u \operatorname{sn}^2 v. \quad (4^*)$$

Obrátme se nyní k funkci

$$Z(u) = \int_0^u k^2 \operatorname{sn}^2 u \, du = Cu - \frac{\Theta'(u)}{\Theta(u)};$$

logaritmické derivování (4*) dle u a v podá po dosazení hodnot vzorce

$$\begin{aligned} Z(u+v) + Z(u-v) - 2Z(u) &= 2k^2 \frac{\operatorname{sn} u \operatorname{sn}' u \operatorname{sn}^2 v}{Q}, \\ Z(u+v) - Z(u-v) - 2Z(v) &= \frac{2k^2 \operatorname{sn} v \operatorname{sn}' v \operatorname{sn}^2 u}{Q}; \\ Q &= 1 - k^2 \operatorname{sn}^2 u \operatorname{sn}^2 v. \end{aligned}$$

Sečtením vychází addiční věta druhořadých integrálů

$$Z(u+v) - Z(u) - Z(v) = k^2 \operatorname{sn} u \operatorname{sn} v \frac{\operatorname{sn} v \operatorname{sn}' u + \operatorname{sn} u \operatorname{sn}' v}{Q},$$

t. j.
$$Z(u+v) - Z(u) - Z(v) = k^2 \operatorname{sn} u \operatorname{sn} v \operatorname{sn}(u+v). \quad (A)$$

Podobně obdržíme pro funkci

$$Z_1(u) = \int \frac{du}{\operatorname{sn}^2 u} = Cu - \frac{H'(u)}{H(u)},$$

(kde integrační stálá určena podmínkou, aby funkce byla lichá) na základě rovnice (1)

$$Z_1(u+v) - Z_1(u) - Z_1(v) = \frac{\frac{cn u \, dn u}{sn^3 u} - \frac{cn v \, dn v}{sn^3 v}}{\frac{1}{sn^2 u} - \frac{1}{sn^2 v}}. \quad (B)$$

Odečteme-li výsledky (A) a (B) užívající identity

$$Z_1(u) - Z(u) = -\frac{sn' u}{sn u} = -\frac{cn u \, dn u}{sn u},$$

vyjde

$$\frac{sn'(u+v)}{sn(u+v)} = \frac{sn' u}{sn u} + \frac{sn' v}{sn v} - \frac{sn' u \, sn^3 v - sn' v \, sn^3 u}{sn u \, sn v (sn^2 v - sn^2 u)} + k^2 sn u \, sn v \, sn(u+v).$$

První tři členy vpravo dají

$$\frac{sn u \, sn' u - sn v \, sn' v}{sn^2 u - sn^2 v},$$

takže máme konečně vzorec

$$\frac{sn'(u+v)}{sn(u+v)} = \frac{sn u \, sn' u - sn v \, sn' v}{sn^2 u - sn^2 v} + k^2 sn u \, sn v \, sn(u+v). \quad (C)$$

Logaritmickým derivováním vzorce (4*) vůči v obdržíme po odstranění — 2

$$k^2 \frac{sn v \, cn v \, dn v \, sn^2 u}{1 - k^2 sn^2 v \, sn^2 u} = \frac{\Theta'(v)}{\Theta(v)} + \frac{1}{2} \frac{\Theta'(u-v)}{\Theta(u-v)} - \frac{1}{2} \frac{\Theta'(u+v)}{\Theta(u+v)}.$$

Integrujme obě strany vůči u od $u=0$:

$$k^2 \int_0^u \frac{sn v \, cn v \, dn v \, sn^2 u \, du}{1 - k^2 sn^2 v \, sn^2 u} = \frac{\Theta'(v)}{\Theta(v)} u + \frac{1}{2} \log \frac{\Theta(u-v)}{\Theta(u+v)}. \quad (5)$$

Jacobi označil tuto funkci $\Pi(u, v)$; klademe-li

$$k \, sn v = c, \quad sn u = x, \quad k^2 \, sn v \, sn' v = b,$$

zní levá strana $[b^2 = c^2(1-c^2)(k^2-c^2)]$

$$b \int_0^u \frac{x^2 \, dx}{(1-c^2 x^2) \sqrt{R(x)}} = \frac{b}{c^2} \int_0^u \frac{dx}{(1-c^2 x^2) \sqrt{R(x)}} - \frac{b}{c^2} u,$$

takže máme pro třetířadý integrál eliptický

$$\int_0^u \frac{dx}{(1-c^2 x^2) \sqrt{(1-x^2)(1-k^2 x^2)}} = u + \frac{c^3}{b} \Pi(u, v), \quad (5^0)$$

$$sn v = \frac{c}{k}, \quad b = k^2 \, sn v \, sn' v.$$

Definice

$$\Pi(u, v) = u \frac{\Theta'(v)}{\Theta(v)} + \frac{1}{2} \log \frac{\Theta(u-v)}{\Theta(u+v)}$$

dává bezprostředně

$$\Pi(u, v) - \Pi(v, u) = u \frac{\Theta'(v)}{\Theta(v)} - v \frac{\Theta'(u)}{\Theta(u)} = v Z(u) - u Z(v).$$

Dva třetířadé integrály, v nichž vyměněny argument u a parametr v , mají rozdíl vyjádřený dvěma integrály druhohadými.

Změňme označení:

$$sn v = c, \quad sn' v = \sqrt{R(c)}.$$

$$\Pi(u, v) = k^1 c \sqrt{R(c)} \int_0^1 \frac{x^2 dx}{(1 - k^1 c^2 x^2) \sqrt{R(x)}},$$

$$v Z(u) = \int_0^1 \frac{dc}{\sqrt{R(c)}} \int_0^1 \frac{k^2 x^2 dx}{\sqrt{R(x)}}.$$

Vztah tedy zní po krácení na k^2 :

$$\begin{aligned} c \sqrt{R(c)} \int_0^1 \frac{x^2 dx}{(1 - k^2 c^2 x^2) \sqrt{R(x)}} - x \sqrt{R(x)} \int_0^1 \frac{c^2 dc}{(1 - k^2 c^2 x^2) \sqrt{R(c)}} &= \\ = \int_0^1 \frac{dc}{\sqrt{R(c)}} \int_0^1 \frac{x^2 dx}{\sqrt{R(x)}} - \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{R(x)}} \int_0^1 \frac{c^2 dc}{\sqrt{R(c)}}. \end{aligned}$$

§ 7. Trigonometrický rozvoj funkce $sn u$.

Funkce $sn u$ má na iK' pól s residuem $\frac{1}{k}$, takže se tam chová jako

$$\frac{1}{k(u - iK')}.$$

Položme

$$u = \frac{2K\psi}{\pi}, \quad sn u = f(\psi);$$

$$f(\psi + \pi) = -f(\psi), \quad f(\psi + 2\pi) = f(\psi).$$

Potřebujeme ještě funkci, která má v určitém horizontálním pásmu stejné póly s týmiž residuy; poněvadž v okolí $u = iK'$, t. j. $\psi = \frac{\tau\pi}{2}$, jest

$$f(\psi) = \frac{\pi}{2Kk(\psi - \frac{\tau\pi}{2})} + \dots$$

bude tomuto požadavkuhověti funkce

$$f_0(\psi) = \frac{\pi}{2Kk \sin\left(\psi - \frac{\tau\pi}{2}\right)},$$

kteřá mimo to má tytéž vlastnosti

$$f_0(\psi + \pi) = -f_0(\psi), \quad f_0(\psi + 2\pi) = f_0(\psi),$$

takže uvnitř pásu

$$0 \leq \text{Im. } \psi \leq 2K',$$

je funkce

$$\Phi(\psi) = i[f(\psi) - f_0(\psi)]$$

všude synektická.

Máme tedy při aplikaci základní věty § 2, vzorce (4^o), klásti

$$\gamma = 0, \quad \omega = \tau\pi, \quad \rho = q,$$

a určití reálnou část U funkce $\Phi(\psi)$ na přímkách Ox a její rovnoběžce bodem $\eta = \tau\pi$, t. j. třeba klásti

$$\psi = \Theta, \quad U = \varphi_1(\Theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a_\nu \cos \nu \Theta + b_\nu \sin \nu \Theta);$$

$$\psi = \tau\pi + \Theta, \quad U = \varphi_2(\Theta) = \frac{a'_0}{2} + \sum_1^{\infty} (a'_\nu \cos \nu \Theta + b'_\nu \sin \nu \Theta).$$

Reálná část funkce $\Phi(\psi)$ na ose reálné splývá s reálnou částí $-if_0(\Theta)$, poněvadž $if(\Theta)$ je ryze pomyslné, podobně na přímce $\psi = \tau\pi + \Theta$ splývá U s reálnou částí $-if_0(\tau\pi + \Theta)$.

A tu jest

$$\begin{aligned} -if_0(\Theta) &= \frac{\pi}{Kk \left(e^{i\Theta - \frac{\tau\pi i}{2}} - e^{-i\Theta + \frac{\tau\pi i}{2}} \right)} = \frac{\pi}{Kk} \frac{q^{\frac{1}{2}} e^{-i\Theta}}{1 - q e^{-2i\Theta}} = \\ &= -\frac{\pi}{Kk} \sum q^{\frac{\nu}{2}} e^{-\nu i\Theta}, \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, \dots) \end{aligned}$$

tedy reálná část

$$\varphi_1(\Theta) = \frac{\pi}{Kk} \sum q^{\frac{\nu}{2}} \cos \nu \Theta; \quad b_0 = b_1 = b_2 = \dots = 0, \quad a_{2\mu} = 0,$$

$$a_\nu = \frac{\pi}{Kk} q^{\frac{\nu}{2}}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots).$$

Dále jest

$$\begin{aligned} -if_0(\tau\pi + \Theta) &= \frac{\pi}{Kk \left(e^{i\Theta + \frac{\tau\pi i}{2}} - e^{-i\Theta - \frac{\tau\pi i}{2}} \right)} = -\frac{\pi}{Kk} \frac{q^{\frac{1}{2}} e^{i\Theta}}{1 - q e^{2i\Theta}} = \\ &= -\frac{\pi}{Kk} \sum q^{\frac{\nu}{2}} e^{\nu i\Theta}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots) \end{aligned}$$

a reálná část

$$\varphi_2(\Theta) = -\frac{\pi}{Kk} \sum_{\nu} q^{\frac{\nu}{2}} \cos \nu \Theta; \quad b'_{\mu} = 0, \quad a'_{2\mu} = 0,$$

$$a'_{\nu} = -\frac{\pi}{Kk} q^{\frac{\nu}{2}}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots).$$

Naše funkce $\Phi(\psi)$ má tedy v uvažovaném pásu rozvoj dle (5) § 2, ježto $r_1 = 1$, $r_2 = q$:

$$i[f(\psi) - f_0(\psi)] =$$

$$A' + \frac{\pi}{Kk} \left\{ \sum_{\nu} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^{2\nu}} (1 + q^{\nu}) e^{i\nu\psi} - \sum_{\nu} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^{2\nu}} (q^{2\nu} + q^{\nu}) e^{-i\nu\psi} \right\} =$$

$$= A' + \frac{\pi}{Kk} \left\{ 2i \sum_{\nu} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^{\nu}} \sin \nu \psi + \sum_{\nu} q^{\frac{\nu}{2}} e^{-i\nu\psi} \right\}; \quad (1)$$

přičteme-li na obou stranách

$$if_0(\psi) = -\frac{\pi}{Kk} \sum_{\nu} q^{\frac{\nu}{2}} e^{-i\nu\psi},$$

zjednoduší se výsledek — po substituci $\psi = \frac{u\pi}{2K}$ —

$$sn u = \frac{2\pi}{Kk} \sum_{\nu} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^{\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{2K}, \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, 9, \dots); \quad (1^*)$$

konstanta A' vypadne, poněvadž obě strany musí být funkce liché.

V nehotovém vzorci (1) lze klásti $\psi + \frac{\tau\pi}{2}$ za ψ ;

$$f\left(\psi + \frac{\tau\pi}{2}\right) = sn(u + iK') = \frac{1}{k sn u},$$

$$f_0\left(\psi + \frac{\tau\pi}{2}\right) = \frac{\pi}{2Kk \sin \psi},$$

takže bude první tvar pravé strany (1) po substituci

$$i(f - f_0) = \frac{2\pi i}{Kk} \sum_{\nu} \frac{q^{\nu}}{1 - q^{\nu}} \sin \nu \psi,$$

a tím vychází

$$\frac{1}{sn u} = \frac{\pi}{2K \sin \frac{u\pi}{2K}} + \frac{2\pi}{K} \sum_{\nu} \frac{q^{\nu}}{1 - q^{\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{2K}, \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, \dots). \quad (2)$$

Dosazením $u + K$ za u vychází z (1*) a (2) vzhledem ke známému vztahu

$$\operatorname{sn}(u + K) = \frac{cnu}{dnu}$$

$$\frac{cnu}{dnu} = \frac{2\pi}{Kk} \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu} \cos \frac{\nu u \pi}{2K}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots) \quad (3)$$

$$\frac{dnu}{cnu} = \frac{\pi}{2K \cos \frac{u\pi}{2K}} + \frac{2\pi}{K} \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^\nu}{1-q^\nu} \cos \frac{\nu u \pi}{2K}, \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, \dots) \quad (4)$$

Derivování podá

$$\frac{k^2 \operatorname{sn} u}{c n^2 u} = \frac{\pi^2}{4K^2} \frac{\sin \frac{u\pi}{2K}}{\cos^2 \frac{u\pi}{2K}} - \frac{\pi^2}{K^2} \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{\nu q^\nu}{1-q^\nu} \sin \frac{\nu u \pi}{2K}. \quad (4')$$

Derivace na $u=0$ dává podle vzorů (18) a (21) § 4

$$\vartheta_0^4 \vartheta_3^2 = 1 - 4 \Sigma_{\nu} (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{\nu^2 q^\nu}{1-q^\nu}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots).$$

V (1*) píšme

$$e^{\frac{u\pi i}{2K}} = \xi, \quad 2i \sin \frac{\nu u \pi}{2K} = \xi^\nu - \xi^{-\nu},$$

a dále

$$\frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu} = \Sigma_{\mu} q^{\frac{\mu\nu}{2}}, \quad (\mu = 1, 3, 5, 7, \dots)$$

a ve výsledku

$$\frac{iKk}{\pi} \operatorname{sn} u = \Sigma_{\mu, \nu} q^{\frac{1}{2}\mu\nu} (\xi^\nu - \xi^{-\nu}) \quad (5)$$

provedme sčítání vůči ν :

$$\frac{iKk}{\pi} \operatorname{sn} u = \Sigma_{\mu} \left(\frac{q^{\frac{\mu}{2}} \xi}{1 - q^{\mu} \xi^2} - \frac{q^{\frac{\mu}{2}} \xi^{-1}}{1 - q^{\mu} \xi^{-2}} \right) \quad (5a)$$

$$(\xi = e^{\frac{u\pi i}{2K}}; \mu = 1, 3, 5, \dots).$$

Pravou stranu lze přetvořiti pomocí identity

$$-\frac{q^{\frac{\mu}{2}} \xi^{-1}}{1 - q^{\mu} \xi^{-2}} = \frac{q^{-\frac{\mu}{2}} \xi}{1 - q^{-\mu} \xi^2}$$

a objeví se

$$\frac{iKk}{\pi} \operatorname{sn} u = \Sigma_{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}} \xi}{1 - q^{\mu} \xi^2} = \frac{i}{2} \Sigma_{\mu} \frac{1}{\sin \frac{u + \mu i K'}{2K} \pi} \quad (5b)$$

$$u = +1, +3, +5, +7, \dots$$

Tak nacházíme řady konvergentní v celó rovině a rozklady v částečné zlomky: ($\mu = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \pm 7, \dots$)

$$\begin{aligned}
 K k s n u &= -i \pi \sum_{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}} \xi}{1 - q^{\mu} \xi^2} = \frac{\pi}{2} \sum_{\mu} \frac{1}{\sin \frac{u + \mu i K'}{2K} \pi}, \\
 \frac{K}{s n u} &= -i \pi \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{q^{\nu} \xi}{1 - q^{2\nu} \xi^2} = \frac{\pi}{2} \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sin \frac{u + 2\nu i K'}{2K} \pi}, \\
 K k \frac{c n u}{d n u} &= \pi \sum_{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}} \xi}{1 + q^{\mu} \xi^2} = \frac{\pi}{2} \sum_{\mu} \frac{1}{\cos \frac{u + \mu i K'}{2K} \pi}, \\
 K \frac{d n u}{c n u} &= \pi \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{q^{\nu} \xi}{1 + q^{2\nu} \xi^2} = \frac{\pi}{2} \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\cos \frac{u + 2\nu i K'}{2K} \pi},
 \end{aligned} \tag{5*}$$

při čemž veskrz

$$\xi = e^{\frac{u \pi i}{2K}}.$$

Je záhodno provéstí verifikace jednoho z těchto vzorců, na př. druhého.

Funkce

$$f(u) = -2i \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{q^{\nu} \xi}{1 - q^{2\nu} \xi^2} = \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sin \frac{u + 2\nu i K'}{2K} \pi}$$

má vesměs jednoduché póly $u = 2mK - 2\nu i K'$, takže součin

$$f_1(u) = f(u) H(u)$$

je funkce veskrz synektická; poněvadž

$$f(u + 2iK') = f(u), \quad f(u + 2K) = -f(u),$$

bude

$$f_1(u + 2iK') = -e^{\frac{\pi i}{K}(u + 2K)} f_1(u), \quad f_1(u + 2K) = f_1(u),$$

což jsou charakteristické vlastnosti funkce $\Theta(u)$. Poněvadž se hledíme vyhnouti těmto metodám, ukážeme přímo, že funkce $f(u)$ vymizí na $u = iK'$; je to samozřejmé, neboť v součtu

$$f(iK') = \sum \frac{1}{\sin \frac{(2\nu + 1)iK'}{2K} \pi} = \sum \frac{1}{\sin \frac{\mu iK'}{2K} \pi}$$

se členy po dvou ruší.

Tudíž je součin

$$F(u) = \frac{f(u) H(u)}{\Theta(u)}$$

funkce synektická na rovnoběžníku $(0; 2K, 2iK')$. Na reálné ose jest $f(u), H(u), \Theta(u)$ reálné, tedy též $F(u)$; pro ryze pomyslná u je pak $f(u)$ a $H(u)$ je ryze pomyslné, $\Theta(u)$ reálné, tudíž $F(u)$ reálné.

Funkce synektická $F(u)$ má periody $2K, 2iK'$ a je na okraji rovnoběžníka reálná, tudíž je veličinou stálou:

$$f(u) = A \frac{\Theta(u)}{H(u)}.$$

Pro nekonečně malá u jest dle definice

$$f(u) = \frac{1}{\sin \frac{u\pi}{2K}} + \mathfrak{P}_3(u) = \frac{2K}{\pi u} + \mathfrak{P}_1(u)$$

$$A \frac{\Theta(u)}{H(u)} = A \frac{\Theta(0)}{H'(0)u} + \mathfrak{P}_2(u), \quad H'(0) = \frac{\mathfrak{P}_1'}{2K} = \frac{\pi \mathfrak{P}_0 \mathfrak{P}_2 \mathfrak{P}_3}{2K},$$

$$A \frac{\Theta(0)}{H'(0)} = \frac{2K}{\pi}, \quad A = \mathfrak{P}_2 \mathfrak{P}_3$$

$$f(u) = \mathfrak{P}_2 \mathfrak{P}_3 \frac{\Theta(u)}{H(u)} = \frac{\pi \mathfrak{P}_3^2 \mathfrak{P}_2}{\pi \mathfrak{P}_3} \frac{\Theta(u)}{H(u)} = \frac{2K}{\pi} \frac{1}{\operatorname{sn} u}.$$

Tím zmíněná řada pro $K: \operatorname{sn} u$ dokázána, a z ní plynou ostatní tři vzorce (5*).

§ 8. Zrychlená konvergence. Aritmetické důsledky.

Obrátme se ještě k dvojnásobné řadě (5). Rozštěpme ji na dvě části I + II, při čemž I obsahuje členy $\mu > \nu$ ($\mu = \nu + 2m$) a druhá řada II členy $\mu \leq \nu$ ($\nu = \mu + 2n$); $m > 0, n \geq 0$.

$$I = \sum q^{\frac{1}{2}\nu^2 + m\nu} (\xi^\nu - \xi^{-\nu}) = 2i \sum_{\nu} \frac{q^{\frac{1}{2}\nu^2 + \nu}}{1 - q^\nu} \sin \frac{\nu u \pi}{2K},$$

$$\begin{aligned} II &= \sum q^{\frac{1}{2}\mu^2 + n\mu} (\xi^{\mu+2n} - \xi^{-\mu-2n}) \\ &= \sum_{\mu} q^{\frac{1}{2}\mu^2} \left\{ \frac{\xi^\mu}{1 - q^\mu \xi^2} - \frac{\xi^{-\mu}}{1 - q^\mu \xi^{-2}} \right\} \\ &= 2i \sum q^{\frac{1}{2}\mu^2} \frac{\sin \mu v \pi - q^\mu \sin (\mu - 2)v \pi}{1 - 2q^\mu \cos 2v \pi + q^{2\mu}}; \quad v = \frac{u}{2K}. \end{aligned}$$

Tak nacházíme rozklad ve dvě řady rychle konvergentní

$$\begin{aligned} \frac{Kk}{2\pi} \operatorname{sn} u &= \sum \frac{q^{\frac{1}{2}\nu^2 + \nu}}{1 - q^\nu} \sin \nu v \pi + \\ &+ \sum q^{\frac{1}{2}\nu^2} \frac{\sin \nu v \pi - q^\nu \sin (\nu - 2)v \pi}{1 - 2q^\nu \cos 2v \pi + q^{2\nu}}; \quad (6) \\ &\quad (v = \frac{u}{2K}, \nu = 1, 3, 5, 7, \dots) \end{aligned}$$

Vyjádření je všeobecně platné; můžeme je považovati za vztah mezi dvěma transcendentami na pravé straně, neboť jejich povaha je značně složitější než u funkce $sn u$.

Položme $u = K$ do (6); po krátké redukci obdrží se

$$\frac{1}{4} \mathcal{J}_3^2 = \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{1}{2}\nu^2} \frac{1+q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots) \quad (a)$$

$$\frac{\frac{1}{4} \mathcal{J}_3^2}{1-q^2} = \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{1}{2}\nu^2} \frac{1+q^{2\nu}}{(1-q^{2\nu})(1-q^2)};$$

$$\frac{q^{2\nu}}{(1-q^{2\nu})(1-q^2)} = \sum_1^{\infty} \left[\frac{n}{\nu} \right] q^{2n}, \quad \frac{1}{(1-q^{2\nu})(1-q^2)} = \sum_0^{\infty} \left[\frac{n+\nu}{\nu} \right] q^{2n}$$

$$\frac{\frac{1}{4} \mathcal{J}_3^2}{1-q^2} = \sum_{\nu, n \geq 0} (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{1}{2}\nu^2} \left\{ 1 + 2 \left[\frac{n}{\nu} \right] \right\} q^{2n}. \quad (b)$$

Bud

$$x^2 + y^2 = 2N, \quad N \equiv 1 \pmod{4}$$

$$x, y = 1, 3, 5, \dots$$

Počet řešení znamenejme $f(N)$; je pak

$$\frac{1}{4} \mathcal{J}_3^2 = \sum f(N) q^{\frac{N}{2}}, \quad \frac{1}{4} \frac{\mathcal{J}_3^2}{1-q^2} = \sum F(N) q^{\frac{N}{2}},$$

$$F(N) = f(N) + f(N-4) + f(N-8) + f(N-12) + \dots$$

Na pravé straně součinitel při $q^{\frac{1}{2}N}$ zní

$$\left(F(N) = \sum_{\nu=1, 3, 5, \dots} (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left\{ 1 + 2 \left[\frac{N-\nu^2}{4\nu} \right] \right\} \right),$$

takže máme vztah

$$f(N) + f(N-4) + f(N-8) + f(N-12) + \dots \quad (c)$$

$$= \sum_{\nu=1, 3, 5, \dots} (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left\{ 1 + 2 \left[\frac{N-\nu^2}{4\nu} \right] \right\}.$$

Příklad. $N = 13$ dává na pravo

$$(1 + 2 \left[\frac{1^2}{4} \right]) - (1 + 2 \left[\frac{4}{4} \right]) = 6;$$

rovnice $x^2 + y^2 = 2.13, 2.9, 2.5, 2$ mají tedy dohromady 6 lichých řešení: Skutečně

$$26 = 1 + 5^2 (2), \quad 18 = 3^2 + 3^2 (1), \quad 10 = 1 + 3^2 (2), \quad 2 = 1 + 1 (1).$$

Vložíme ještě do (4) $u = 0$; máme

$$\frac{2K}{\pi} = \mathcal{J}_3^2 = 1 + 4 \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^\nu}{1-q^\nu}, \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, \dots). \quad (d)$$

Radu lze převést na dvojnásobnou

$$4 \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\nu k} (k=1, 2, 3, \dots);$$

člen q^n se vyskytne pro $\nu k = n$, takže $\nu = \delta$ probíhá liché dělitele čísla n , a je pak součinitel při q^n roven součtu

$4 \sum (-1)^{\frac{\delta-1}{2}}$, t. j. čtyřnásobné převaze dělitelů $4k+1$ nad děliteli $4k+3$.

Poněvadž

$$\mathfrak{J}_3^2 = \sum q^{x^2+y^2}, (x, y = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots)$$

máme větu:

Počet rozkladů čísla n ve dva čtverce (čísel kladných neb záporných) rovná se čtyřnásobné převaze dělitelů čísla n tvaru $4a+1$ nad děliteli tvaru $4a+3$.

Př. $n = 65 = 5 \cdot 13$; $\delta = 1, 5, 13, 65$, rozklady $65 = 1 + 8^2 = 4^2 + 7^2$ platí za $8 + 8 = 16 = 4 \cdot 4$ řešení jako $x = \pm 1, y = \pm 8$; $x = \pm 8, y = \pm 1$.

Ze (3) plyne při $u = 0$ ($\nu = 1, 3, 5, 7, \dots$)

$$\frac{1}{4} \mathfrak{J}_3^2 = \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu}. \quad (a')$$

Rovnice vede k výsledku, že ($n \equiv 1 \pmod{4}$) počet řešení rovnice

$$x^2 + y^2 = 2n$$

kladnými lichými čísly rovná se převaze dělitelů čísla n tvaru $4k+1$ nad děliteli tvaru $4k+3$. Věta jest obsažena v předešlé; podmínka $2n \equiv 2 \pmod{8}$ zaručuje totiž lichost obou čísel x, y .

Utvořme v (1*) derivaci na místě $u = 0$:

$$1 = \frac{\pi^2}{K^2 k} \sum \frac{\nu q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu}, (\nu = 1, 3, 5, \dots)$$

$$\mathfrak{J}_3^2 \mathfrak{J}_3^2 = 4 \sum \frac{\nu q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu} = 4 \sum_{n=1,3,5,\dots} f(n) \frac{q^{\frac{n}{2}}}{1-q^n}, \quad (e)$$

$f(n)$ součet dělitelů čísla n , n liché. *

Na levé straně máme

$$4 \sum_{x_1, x_2, y_1, y_2} q^{\frac{x_1^2+x_2^2}{4} + y_1^2 + y_2^2} \quad \left(\begin{array}{l} x_1, x_2 = 1, 3, 5, \dots \\ y_1, y_2 = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \end{array} \right)$$

a tedy počet řešení rovnice

$$x_1^2 + x_2^2 + 4(y_1^2 + y_2^2) = 2n$$

jest vyjádřen funkcí $f(n)$.

V addičním vzorci

$$\operatorname{sn}(u+v) = \frac{\operatorname{sn} u \operatorname{sn}' v + \operatorname{sn} v \operatorname{sn}' u}{1 - k^2 \operatorname{sn}^2 u \operatorname{sn}^2 v}$$

položme $u = v = \frac{iK'}{2}$; levá strana je ∞ , tedy musí

$$k^2 \operatorname{sn}^4 \frac{iK'}{2} = 1, \operatorname{sn} \frac{iK'}{2} = \frac{i}{\sqrt{k}}, \operatorname{cn} \frac{iK'}{2} = \sqrt{\frac{1+k}{k}}, \operatorname{dn} \frac{iK'}{2} = \sqrt{1+k}. \quad (f)$$

Vložíme to do (1*); zde bude

$$\sin \frac{\nu u \pi}{2K} = \sin \frac{\nu \tau}{4} \pi = \frac{1}{2i} (q^{\frac{\nu}{4}} - q^{-\frac{\nu}{4}}) = \frac{i}{2} q^{-\frac{\nu}{4}} (1 - q^{\frac{\nu}{2}}),$$

$$\frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^{\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{2K} = \frac{i}{2} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1 + q^{\frac{\nu}{2}}},$$

a tak vychází

$$\mathcal{P}_2 \mathcal{P}_3 = 2 \Sigma \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1 + q^{\frac{\nu}{2}}}; \quad \nu = 1, 3, 5, \dots \quad (g)$$

Pro $u = \frac{iK'}{2}$ máme

$$\frac{\operatorname{cn} u}{\operatorname{dn} u} = \frac{1}{\sqrt{k}} = \frac{\mathcal{P}_3}{\mathcal{P}_2}, \quad \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^{\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{2K} = \frac{1}{2} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1 - q^{\frac{\nu}{2}}},$$

a tedy dle (3)

$$\mathcal{P}_2 \mathcal{P}_3 = 2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1 - q^{\frac{\nu}{2}}},$$

což se dá snadno vyvodit z hořejšího výsledku.

Dále máme

$$\operatorname{dn}(K-u) = \frac{k'}{\operatorname{dn} u},$$

tedy

$$\operatorname{dn} \frac{K}{2} = \sqrt{k'}, \operatorname{sn} \frac{K}{2} = \frac{\sqrt{1-k'}}{k}, \operatorname{cn} \frac{K}{2} = \frac{\sqrt{k'(1-k')}}{k}; \quad (h)$$

tyto tři veličiny lze též psáti

$$\sqrt{k'}, \frac{1}{\sqrt{1+k'}}, \sqrt{\frac{k'}{1+k'}}.$$

Pro $u = \frac{K}{2}$ pak $\sin \frac{\nu u \pi}{2K} = \sin \frac{\nu \pi}{4} = \frac{\varepsilon_{\nu}}{\sqrt{2}}$, kde řada znamének $\varepsilon_1, \varepsilon_3,$

$\varepsilon_5, \varepsilon_7, \dots$ sestává z periody 1, 1, -1, -1, takže

$$\varepsilon_{\nu} = (-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \frac{\nu^2-1}{8}}.$$

Z rovnice (1*) tedy plyne pro $u = \frac{K}{2}$

$$\mathfrak{I}_3 \sqrt{\mathfrak{I}_3^2 - \mathfrak{I}_0^2} = 2\sqrt{2} \Sigma(-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \frac{\nu^2-1}{8}} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu}; \quad \nu=1, 3, 5, 7, \dots \quad (i)$$

a řada (2) podá

$$\mathfrak{I}_3 \sqrt{\mathfrak{I}_3^2 + \mathfrak{I}_0^2} = \sqrt{2} + 2\sqrt{2} \Sigma(-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \frac{\nu^2-1}{8}} \frac{q^\nu}{1-q^\nu}; \quad \nu=1, 3, 5, 7, \dots \quad (j)$$

Pomocí addiční věty a hořejších hodnot funkcí pro $\frac{K}{2}$ a $\frac{iK'}{2}$ obdržíme

$$\operatorname{sn} \frac{K+iK'}{2} = \sqrt{\frac{1-k'}{k} \frac{1+k+ik'}{1+k-k'}}; \quad (k)$$

dále jest pro $u = \frac{K+iK'}{2}$

$$\begin{aligned} q^{\frac{\nu}{2}} \sin \frac{\nu u \pi}{2K} &= q^{\frac{\nu}{2}} \sin \frac{\pi}{4} (\nu + \nu \tau) = \frac{1}{\sqrt{2}} (-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \frac{\nu^2-1}{8}} \cdot q^{\frac{\nu}{4}} \frac{1+q^{\frac{\nu}{2}}}{2} + \\ &+ i \frac{1}{\sqrt{2}} (-1)^{\frac{\nu^2-1}{8}} q^{\frac{\nu}{4}} \frac{1-q^{\frac{\nu}{2}}}{2} \end{aligned}$$

a tedy plyne z (1)

$$\begin{aligned} \sqrt{\frac{1-k'}{k} \frac{1+k+ik'}{1+k-k'}} &= \sqrt{2} \Sigma(-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \frac{\nu^2-1}{8}} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1-q^{\frac{\nu}{2}}} + \\ &+ \frac{i\sqrt{2}}{\mathfrak{I}_2^2} \Sigma(-1)^{\frac{\nu^2-1}{8}} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1+q^{\frac{\nu}{2}}}, \end{aligned}$$

z čehož odloučením částí reálné a pomyslné po dosazení hodnot

$$\begin{aligned} \mathfrak{I}_2 \frac{(\mathfrak{I}_3^2 + \mathfrak{I}_2^2) \sqrt{\mathfrak{I}_3^2 - \mathfrak{I}_0^2}}{\mathfrak{I}_3^2 + \mathfrak{I}_2^2 - \mathfrak{I}_0^2} &= \sqrt{2} \Sigma(-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \frac{\nu^2-1}{8}} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1-q^{\frac{\nu}{2}}}, \\ \frac{\mathfrak{I}_2 \mathfrak{I}_0^2 \sqrt{\mathfrak{I}_3^2 - \mathfrak{I}_0^2}}{\mathfrak{I}_3^2 + \mathfrak{I}_2^2 - \mathfrak{I}_0^2} &= \sqrt{2} \Sigma(-1)^{\frac{\nu^2-1}{8}} \frac{q^{\frac{\nu}{4}}}{1+q^{\frac{\nu}{2}}}; \quad \nu=1, 3, 5, 7, \dots \quad (l) \end{aligned}$$

§ 9. Transformace.

Konečně integrujme rovnici (1*) od $u=0$:

$$\int_0^{\frac{K}{2}} \operatorname{sn} u \, du = \frac{4}{k} \Sigma \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu} \frac{1 - \cos \frac{\nu u \pi}{2K}}{\nu};$$

integrál

$$J = \int_0^1 sn u du = \int_0^1 \frac{x dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}}$$

se po substituci $x^2 = z$ převede na

$$J = \frac{1}{2} \int_0^1 \frac{dz}{(1-z) \sqrt{\frac{1-k^2z}{1-z}}}$$

Položme

$$\sqrt{\frac{1-k^2z}{1-z}} = t; \quad z = \frac{t^2-1}{t^2-k^2}, \quad (1-z)t = \frac{k'^2 t}{t^2-k^2}, \quad dz = 2k'^2 \frac{t dt}{(t^2-k^2)^2};$$

$$J = \int_1^i \frac{dt}{t^2-k^2} = \frac{1}{2k} \log \frac{t-k}{t+k} - \frac{1}{2k} \log \frac{1-k}{1+k}.$$

$$t = \frac{dn u}{cn u},$$

$$\begin{aligned} \int_0^1 sn u du &= \frac{1}{2k} \log \frac{dn u - k cn u}{dn u + k cn u} + \frac{1}{2k} \log \frac{1+k}{1-k} = \\ &= \frac{1}{k} \log \frac{1+k}{k'} - \frac{1}{k} \log \frac{dn u + k cn u}{k'}, \end{aligned}$$

a konečně

$$k \int_0^1 sn u du = \log \frac{1+k}{dn u + k cn u} =$$

$$= 4 \sum_{\nu} \frac{1}{\nu} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^{\nu}} \left[1 - \cos \frac{\nu u \pi}{2K} \right]. \quad (7)$$

$$dn u + k cn u = \frac{\mathcal{P}_0 \mathcal{P}_3 \mathcal{P}_3(v) + \mathcal{P}_2 \mathcal{P}_2(v)}{\mathcal{P}_3^2}, \quad v = \frac{u}{2K}.$$

Pravou stranu (7) lze psát ($\mu, \nu = 1, 3, 5, \dots$)

$$4 \sum \frac{1}{\nu} q^{\frac{\mu \nu}{2}} \left(1 - \frac{\xi^{\nu} + \xi^{-\nu}}{2} \right), \quad \xi = e^{\frac{u \pi i}{2K}},$$

a tento výraz dle známé identity

$$\sum \frac{1}{\nu} z^{\nu} = \frac{1}{2} \log \frac{1+z}{1-z}$$

má hodnotu

$$2 \sum_{\mu} \log \frac{1+q^{\frac{\mu}{2}}}{1-q^{\frac{\mu}{2}}} - \sum \log \frac{(1+q^{\frac{\mu}{2}} \xi)(1+q^{\frac{\mu}{2}} \xi^{-1})}{(1-q^{\frac{\mu}{2}} \xi)(1-q^{\frac{\mu}{2}} \xi^{-1})} =$$

$$= \log \frac{\vartheta_3(0|\frac{\tau}{2})}{\vartheta_0(0|\frac{\tau}{2})} - \log \frac{\vartheta_3(\frac{u}{4K}|\frac{\tau}{2})}{\vartheta_0(\frac{u}{4K}|\frac{\tau}{2})}, \quad \tau = \frac{iK'}{K},$$

takže

$$k \int_0^L sn u \, du = -\log dn\left(\frac{Lu}{2K}, l\right), \quad (7^1)$$

kde l a L značí modul a poloperiodu pro parametr $\frac{\tau}{2}$:

$$\sqrt{l} = \frac{\vartheta_2(0|\frac{\tau}{2})}{\vartheta_3(0|\frac{\tau}{2})}, \quad 2L = \pi \vartheta_3^2(0|\frac{\tau}{2});$$

$$\frac{dn u + k cn u}{1+k} = dn\left(\frac{Lu}{2K}, l\right). \quad (7^2)$$

Poznamenejme ještě výsledek (7) pro $u = K$:

$$k \int_0^K sn u \cdot du = \log \frac{1+k}{k'} = 4 \sum_{\nu} \frac{1}{\nu} \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^{\nu}}; \quad \nu = 1, 3, 5, 7, \dots$$

Ze (7²) pro $u = 2K$:

$$l' = \frac{1-k}{1+k}, \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}.$$

(7²) vymizí pro

$$\frac{Lu}{2K} = L + iL' = L\left(1 + \frac{\tau}{2}\right), \text{ tedy pro } u = 2K + iK';$$

$$dn(u + iK') = -i \frac{cn u}{sn u}, \quad cn(u + iK') = -i \frac{dn u}{k sn u};$$

$$dn(u + iK') + k cn(u + iK') = -i \frac{cn u + dn u}{sn u};$$

pro $u = 2K$ vymizí čitatel i jeho derivace, čímž věc potvrzena. Derivace (7²) dává

$$k sn u \frac{dn u + k cn u}{1+k} = \frac{l^2 L}{2K} sn(v, l) cn(v, l) = k sn u \cdot dn(v, l); \quad v = \frac{Lu}{2K}. \quad (7^3)$$

Zde porovnáme hodnoty derivace na $u = 0$:

$$\left(\frac{lL}{2K}\right)^2 = k,$$

z čehož vychází

$$\frac{L}{2K} = \frac{\sqrt{k}}{l} = \frac{1+k}{2}.$$

Rovnice (7³) tedy zní

$$\operatorname{sn}(u, k) = \frac{2}{1+k} \frac{\operatorname{sn}(v, l) \operatorname{cn}(v, l)}{\operatorname{dn}(v, l)}; \quad v = \frac{1+k}{2} u. \quad (7^4)$$

Znamená-li se

$$\operatorname{sn}(u, k) = x, \quad \operatorname{sn}(v, l) = y,$$

vyjadřuje (7⁴) transformaci integrálů

$$\int_0^x \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}} = \frac{2}{1+k} \int_0^y \frac{dy}{\sqrt{(1-y^2)(1-l^2y^2)}}, \quad (7^5)$$

$$x = \frac{2}{1+k} \frac{y\sqrt{1-y^2}}{\sqrt{1-l^2y^2}}.$$

Transformace (7⁵) jest Landenova. Abychom ji uvedli na obvyklý tvar, položme $z = x^2$, $s = y^2$, takže

$$z = \frac{4}{(1+k)^2} \frac{s(1-s)}{1-l^2s}, \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}. \quad (\alpha)$$

Odtud

$$(1-z)(1+k)^2(1-l^2s) = (1-l^2s)(1+k)^2 - 4s + 4s^2 =$$

$$= 4s^2 - 4(1+k)s + (1+k)^2 = (1+k-2s)^2,$$

to jest

$$1-z = \frac{(1+k-2s)^2}{(1+k)^2(1-l^2s)}; \quad (\beta)$$

podobně

$$1-k^2z = \frac{\left(1 - \frac{2k}{1+k}s\right)^2}{1-l^2s}.$$

Dělením (α) a (β) máme

$$\frac{z}{1-z} = \frac{4s(1-s)}{(1+k-2s)^2},$$

a odtud

$$\operatorname{tg} \operatorname{am} u = \frac{2snv \operatorname{cn} v}{1+k-2sn^2v}.$$

Znamenáme-li tedy amplitudy

$$\operatorname{am}(u, k) = \varphi, \quad \operatorname{am}(v, l) = \psi,$$

máme transformační vzorec (Landen a Legendre):

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{\sin 2\psi}{k + \cos 2\psi} \quad \text{aneb} \quad \sin(2\psi - \varphi) = k \sin \varphi, \quad (L)$$

$$\int_0^\varphi \frac{d\varphi}{\sqrt{1-k^2\sin^2\varphi}} = \frac{2}{1+k} \int_0^\psi \frac{d\psi}{\sqrt{1-l^2\sin^2\psi}}, \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}.$$

S ním setkáme se ještě při otázce číselného stanovení elliptických integrálů.

Při té příležitosti vyložíme ještě blíže transformaci, kterou se převádí modul k v modul doplňkový k' .

Při přechodu k v modul k' vymění se integrály K, K' , takže nový parametr τ' příslušný k modulu k' má hodnotu

$$\tau' = \frac{iK}{K'} = -\frac{1}{\tau}$$

a vychází vztah

$$K\left(\frac{-1}{\tau}\right) = K'(\tau) \equiv \frac{\tau}{i} K(\tau),$$

to jest

$$\mathfrak{D}_3^2(0|\frac{-1}{\tau}) = \frac{\tau}{i} \mathfrak{D}_3^2(0|\tau); \quad \mathfrak{D}_3(0|\tau) = \sqrt{\frac{i}{\tau}} \mathfrak{D}_3(0|\frac{-1}{\tau}). \quad (8)$$

Dále

$$k\left(\frac{-1}{\tau}\right) = k'(\tau), \quad k'\left(\frac{-1}{\tau}\right) = k(\tau),$$

tedy

$$\frac{\mathfrak{D}_2(0|\frac{-1}{\tau})}{\mathfrak{D}_3(0|\frac{-1}{\tau})} = \frac{\mathfrak{D}_0(0|\tau)}{\mathfrak{D}_3(0|\tau)},$$

tedy dle (8)

$$\mathfrak{D}_0(0|\tau) = \sqrt{\frac{i}{\tau}} \mathfrak{D}_2(0|\frac{-1}{\tau}), \quad \mathfrak{D}_2(0|\tau) = \sqrt{\frac{i}{\tau}} \mathfrak{D}_0(0|\frac{-1}{\tau}). \quad (8')$$

Veličina

$$f(v) = \mathfrak{D}_3\left(\frac{v}{\tau} \middle| \frac{-1}{\tau}\right),$$

má vlastnosti

$$f(v-1) = f(v) e^{-\frac{\pi i}{\tau}(2v-1)}, \quad f(v+\tau) = f(v).$$

Můžeme utvořit součin

$$F(v) = e^{cv} f(v),$$

pro něž platí

$$F(v-1) = F(v);$$

je totiž

$$F(v-1) = F(v) e^{c(-2v+1) - \frac{\pi i}{\tau}(2v-1)}$$

a stačí voliti

$$c + \frac{\pi i}{\tau} = 0.$$

Máme tedy

$$F(v) = e^{-\frac{\pi i}{\tau} v} \mathfrak{D}_3\left(\frac{v}{\tau} \middle| \frac{-1}{\tau}\right),$$

$$F(v-1) = F(v), \quad F(v+\tau) = e^{-\pi i(2v+\tau)} F(v),$$

což jsou vlastnosti funkce $\mathfrak{D}_3(v|\tau)$.

Podíl

$$G(v) = \frac{F(v)}{\mathfrak{F}_3(v|\tau)}$$

je pro ryze pomyslná τ reálný při reálném v , poněvadž jeho složky jsou reálné, dále pro ryze pomyslná v je $F(v)$ reálné a také $\mathfrak{F}_3(v)$; mimo to má $G(v)$ periody 1 a τ , takže jest $G(v)$ na obvodě rovnoběžníka $(0; 1, \tau)$ reálné. Je v něm však také synektické, ježto čítec vymizí na všech místech

$$\frac{v}{\tau} = \frac{1}{2} \left(\frac{\mu}{\tau} + \nu \right), \text{ t. j. } v = \frac{\mu + \nu \tau}{2}, \quad (\mu, \nu = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots)$$

na nichž vymizí jmenovatel. Z toho vychází $G(v) = \text{konst.}$

Poněvadž pak

$$G(0) = \frac{\mathfrak{F}_3(0 | \frac{-1}{\tau})}{\mathfrak{F}_3(0 | \tau)} = \sqrt{\frac{\tau}{i}}$$

máme hledaný vztah

$$\mathfrak{F}_3(v|\tau) = \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v} \mathfrak{F}_3\left(\frac{v}{\tau} \middle| \frac{-1}{\tau}\right). \quad (8^2)$$

Ve vzorcích našich dlužno bráti odmocniny $\sqrt{\frac{i}{\tau}}$, $\sqrt{\frac{\tau}{i}}$ kladně. Stejně bychom dokázali vzorce

$$\mathfrak{F}_0(v|\tau) = \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v} \mathfrak{F}_2\left(\frac{v}{\tau} \middle| \frac{-1}{\tau}\right), \quad (8^3)$$

$$\mathfrak{F}_2(v|\tau) = \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v} \mathfrak{F}_0\left(\frac{v}{\tau} \middle| \frac{-1}{\tau}\right),$$

$$\mathfrak{F}_1(v|\tau) = i \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v} \mathfrak{F}_1\left(\frac{v}{\tau} \middle| \frac{-1}{\tau}\right), \quad (8^4)$$

které ostatně vycházejí přímo z (8³) substitucí $v + \frac{1}{2}$, $v + \frac{\tau}{2}$.

* * *

Při Landenově transformaci, kterou se integrál (p. 61)

$$F(k, \varphi) = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}$$

převádí na integrál $F(l, \varphi)$ s modulem

$$l = k \left(\frac{\tau}{2} \right) = \frac{2\sqrt{k}}{1+k} \text{ vzorcem } F(k, \varphi) = \frac{2}{1+k} F(l, \psi),$$

můžeme nový integrál přetvořiti týmž způsobem; tak tvoříme moduly $k_1, k_2, \dots, k_n, \dots$ a amplitudy $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n, \dots$.

$$\sin(2\varphi_n - \varphi_{n-1}) = k_{n-1} \sin \varphi_{n-1} \quad (n = 1, 2, 3, \dots; \varphi_0 = \varphi),$$

načež

$$\begin{aligned} F(k, \varphi) &= \frac{2}{1+k} \frac{2}{1+k_1} \dots \frac{2}{1+k_{n-1}} F(k_n, \varphi_n) = \\ &= \frac{k_n}{\sqrt{k}} \sqrt{k_1 k_2 \dots k_{n-1}} F(k_n, \varphi_n). \end{aligned}$$

Moduly k_n se při tom rychle blíží jednotce, neboť

$$k_n = k \left(\frac{\tau}{2^n}\right) = k' \left(-\frac{2^n}{\tau}\right) = \left(\frac{1 - 2q^{2^n} + 2q^{4^n} - \dots}{1 + 2q^{2^n} + 2q^{4^n} + \dots}\right)^2, \quad q = e^{-\frac{\pi i}{\tau}}, \quad m = 2^n.$$

* * *

Pro integrály

$$K = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}, \quad K' = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k'^2 \sin^2 \varphi}},$$

$$E = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi} d\varphi, \quad E' = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{1 - k'^2 \sin^2 \varphi} d\varphi$$

známe vztahy

$$2K = \pi \mathfrak{F}_3^2, \quad iK' = \tau K,$$

$$E = K - CK, \quad C = \frac{\mathfrak{F}_0''}{4K^2 \mathfrak{F}_0},$$

tedy

$$E = K - \frac{\mathfrak{F}_0''}{4K \mathfrak{F}_0}. \quad (\alpha)$$

Zbývá ještě vyjádřiti

$$E' = K' - \frac{\mathfrak{F}_0''(0|\frac{-1}{\tau})}{4K' \mathfrak{F}_0(0|\frac{-1}{\tau})}$$

funkcemi parametru τ . Znamenáme-li $\frac{1}{\tau} = \tau_1$, máme

$$\mathfrak{F}_0(v|\tau_1) = \sqrt{\frac{\tau}{i}} \mathfrak{F}_2(\tau v|\tau) e^{v^2 \tau \pi i},$$

tedy po dvojnásobném derivování logaritmu na $v = 0$

$$\frac{\mathfrak{F}_0''(0|\tau_1)}{\mathfrak{F}_0(0|\tau_1)} = 2\tau \pi i + \tau^2 \frac{\mathfrak{F}_2''(0|\tau)}{\mathfrak{F}_2(0|\tau)}.$$

Je pak

$$D^3 \log \frac{\mathfrak{F}_2(v)}{\mathfrak{F}_0(v)} = D^3 \log \operatorname{cn}(2Kv); \quad \operatorname{cn} u = 1 - \frac{u^2}{2} + \dots \quad v = 0,$$

$$\frac{\mathfrak{J}_2''}{\mathfrak{J}_2} - \frac{\mathfrak{J}_0''}{\mathfrak{J}_0} = -4K^2,$$

tedy

$$\frac{\mathfrak{J}_0''(0|\tau_1)}{\mathfrak{J}_0(0|\tau_1)} = 2\tau\pi i + \tau^2 \frac{\mathfrak{J}_0''}{\mathfrak{J}_0} - 4(\tau K)^2$$

$$E = K' - \frac{2\tau\pi i}{4K'} - K' - \frac{\mathfrak{J}_0''}{\mathfrak{J}_0} \frac{\tau}{4K'},$$

$$E = \frac{\pi}{2K} + \frac{\mathfrak{J}_0''}{\mathfrak{J}_0} \cdot \frac{K'}{4K'}. \quad (\beta)$$

Z (a) a (β) máme

$$EK' + E'K = \frac{\pi}{2} + KK', \quad (9)$$

ellegantní vztah mezi uvedenými čtyřmi integrály, který pochází od Legendrea.

§ 10. Trigonometrické řady pro $dn u$.

Způsob, jakým se získal rozvoj pro $sn u$ v předešlém paragrafu, vede na podobný obrat u funkce

$$f(u) = cn u + i sn u = e^{tam u}; \quad (1)$$

je patrně

$$f'(u) = i dn u \cdot f(u),$$

t. j.

$$i dn u = \frac{f'(u)}{f(u)}.$$

Nulová místa i póly funkce $f(u)$ jsou zahrnuta mezi póly funkce $i dn u$; z rovnice

$$i dn(u + iK') = \frac{cn u}{sn u}$$

plyne, že na bodech

$$iK' + 2mK + 4niK' \text{ má } i dn u \text{ residnum } +1,$$

$$3iK' + 2mK + 4niK' \text{ má } i dn u \text{ residnum } -1,$$

takže první body tvoří místa nulová a druhé body póly funkce $f(u)$. Tato má tedy stejné póly i místa nulová jako funkce

$$\frac{\mathfrak{J}_1\left(\frac{u}{2K} - \frac{\tau}{2} \mid 2\tau\right)}{\mathfrak{J}_0\left(\frac{u}{2K} - \frac{\tau}{2} \mid 2\tau\right)}, \quad \tau = \frac{iK'}{K}. \quad (2)$$

Znamenáme-li

$$k(2\tau) = k_1,$$

máme dle § 9

$$k = \frac{2\sqrt{k_1}}{1+k_1}, \quad k' = \frac{1-k_1}{1+k_1},$$

tedy

$$k_1 = \frac{1-k'}{1+k'}, \quad k_1' = \frac{2\sqrt{k'}}{1+k'}.$$

Pro veličinu

$$2K_1 = \pi \mathfrak{J}_s^2(0|2\tau)$$

pak platí

$$\frac{K}{2K_1} = \frac{1+k_1}{2} = \frac{1}{1+k'}.$$

Veličina (2) jest až na stálého činitele

$$\operatorname{sn}\left(K_1 \frac{u - iK'}{K}, k_1\right),$$

a jest pravděpodobně

$$\operatorname{cnu} + i \operatorname{sn} u = \frac{\operatorname{sn}\left(\frac{1+k'}{2} u - \frac{iK_1'}{2}, k_1\right)}{-\operatorname{sn}\left(\frac{iK_1'}{2}, k_1\right)}.$$

Hodnoty

$$\operatorname{sn}\left(\frac{iK_1'}{2}, k_1\right) = \frac{i}{\sqrt{k_1}}, \quad \operatorname{cn}\left(\frac{iK_1'}{2}, k_1\right) \cdot \operatorname{dn}\left(\frac{iK_1'}{2}, k_1\right) = \frac{1+k_1}{\sqrt{k_1}}$$

pak dávají

$$\operatorname{cnu} + i \operatorname{sn} u = \frac{\operatorname{sn}'(w, k_1) + i(1+k_1)\operatorname{sn}(w, k_1)}{1+k_1 \operatorname{sn}^2(w, k_1)}; \quad w = \frac{1+k'}{2} u.$$

Tu se pak přímo verifikuje rovnost částí reálných a pomyslných, uváží-li se, že hodnotám

$$u + 2mK + 2niK' \text{ odpovídají } w + 2mK_1 + niK_1',$$

takže všechny čtyři reálné funkce mají periody $4K$, $4iK'$ a jsou reálné pro reálná u , pro ryze imaginární u pak současně buď reálné neb ryze pomyslné.

Podstatnou a hlavní otázkou jest, že $\log f(u)$ se liší od logaritmu výrazu (2) o veličinu stálou; výraz (2) čili

$$-ie^{v\pi i}(1 - qe^{-2v\pi i}) \frac{\prod(1 - q^{4v-1}\xi) \prod(1 - q^{4v+1}\frac{1}{\xi})}{\prod(1 - q^{4v-3}\xi) \prod(1 - q^{4v-1}\frac{1}{\xi})}$$

$$(v = \frac{u}{2K}, \xi = e^{2v\pi i})$$

se přepíše na

$$-ie^{v\pi i} \Pi \frac{(1 - q^{4v-1}\xi)(1 - q^{4v-3}\frac{1}{\xi})}{(1 - q^{4v-3}\xi)(1 - q^{4v-1}\frac{1}{\xi})},$$

takže bude pravděpodobně

$$\log f(u) = A + v\pi i + \sum_1^{\infty} \left\{ \log(1 - q^{4v-1}\xi) - \log(1 - q^{4v-1}\frac{1}{\xi}) - \log(1 - q^{4v-3}\xi) + \log(1 - q^{4v-3}\frac{1}{\xi}) \right\}$$

a sice $A=0$.

Po rozvinutí logaritmů máme

$$\begin{aligned} \sum_v \log(1 - q^{4v-1}\xi) &= -\sum_{\mu, \nu} \frac{1}{\mu} q^{4\mu\nu-1} \xi^\mu = -\sum \frac{1}{\mu} \frac{q^{4\mu}\xi^\mu}{1 - q^{4\mu}}, \\ \sum_v \log(1 - q^{4v-3}\xi) &= -\sum \frac{1}{\mu} \frac{q^{4\mu}\xi^\mu}{1 - q^{4\mu}}, \\ -\sum_{\nu=1}^{\infty} \log(1 - q^{4\nu-3}\xi) + \sum_{\nu=1}^{\infty} \log(1 - q^{4\nu-1}\xi) &= \sum \frac{1}{\mu} \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} \xi^\mu, \\ \log(cnu + i snu) &= \frac{u\pi i}{2K} + 2i \sum_{\mu=1}^{\infty} \frac{1}{\mu} \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} \sin \frac{\mu u \pi}{K}, \end{aligned} \quad (3)$$

čili

$$amu = \frac{u\pi}{2K} + 2 \sum_{\mu=1}^{\infty} \frac{1}{\mu} \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} \sin \frac{\mu u \pi}{K}, \quad (3^*)$$

a odtud derivováním

$$dnu = \frac{\pi}{2K} + \frac{2\pi}{K} \sum_1^{\infty} \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} \cos \frac{\mu u \pi}{K}. \quad (4)$$

Tuto rovnici dokážeme nyní přímo; položme za tím účelem

$$\frac{u\pi}{2K} = v, \quad e^{2v\pi i} = \xi$$

$$\Phi(v) = 1 + 2 \sum_1^{\infty} \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} 2 \cos 2\mu v \pi = 1 + 2 \sum_1^{\infty} \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} (\xi^\mu + \xi^{-\mu}); \quad (5a)$$

s použitím řady geometrické máme odtud ($\mu=1, 2, 3, \dots; \nu=1, 3, 5, \dots$)

$$\Phi(v) = 1 + 2 \sum_{\mu, \nu} (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\mu\nu} (\xi^\mu + \xi^{-\mu})$$

a sečteme-li dle μ

$$\Phi(v) = 1 + 2 \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left(\frac{q^\nu \xi}{1 - q^\nu \xi} + \frac{q^\nu \xi^{-1}}{1 - q^\nu \xi^{-1}} \right); \quad (5b)$$

Položme $v + \tau$ za v a v druhé řadě odlučme člen pro $\nu=1$

$$2 \frac{q^{-1}\xi^{-1}}{1 - q^{-1}\xi^{-1}} = \frac{2}{q\xi - 1},$$

k první pak připojme člen pro $\nu=1$, t. j.

$$2 \frac{q\xi}{1-q\xi} - 2 \frac{q\xi}{1-q\xi}$$

a uvažme, že

$$1 + \frac{2}{q\xi-1} + \frac{2q\xi}{1-q\xi} = -1;$$

i vyjde

$$\Phi(v+\tau) = -\Phi(v);$$

mimo to

$$\Phi(v+1) = \Phi(v).$$

Při $v = \frac{u}{2K}$ je tedy $\frac{\Phi(v)}{dn u}$ reálná pro reálná u i pro u ryze pomyslná; funkce má dále periody $2K$, $2iK'$ a je tedy reálnou na obvodě rovnoběžníka $(0; 2K, 2iK')$. Podle (5b) je $\Phi(v) = 0$, pro $v = \frac{1+\tau}{2}$; neboť tu hodnota $\xi = -q$ dává

$$\begin{aligned} \Phi &= 1 + 2 \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left(\frac{-q^{\nu+1}}{1+q^{\nu+1}} - \frac{q^{\nu-1}}{1+q^{\nu-1}} \right) = \\ &= 1 - 2 \sum_0^{\infty} (-1)^{\mu} \frac{q^{2\mu}}{1+q^{2\mu}} + 2 \sum_1^{\infty} (-1)^{\mu} \frac{q^{2\mu}}{1+q^{2\mu}} = \\ &= 1 - \frac{2}{2} = 0. \end{aligned}$$

Tudíž je

$$\frac{\Phi(v)}{dn u}$$

synektickou a následkem toho stálou;

$$dn u = A \Phi\left(\frac{u}{2K}\right).$$

Dle (5b)

$$\lim_{\xi=q} (1 - q\xi^{-1}) \Phi(v) = 2;$$

dále

$$\begin{aligned} (1 - q\xi^{-1}) dn u &= (1 - e^{\tau\pi i - 2\nu\pi i}) dn u = e^{-\pi i (v - \frac{\tau}{2})} 2i \sin(v - \frac{\tau}{2}) \pi dn u = \\ &= 2ie^{-\frac{\pi i}{2K}(u - iK')} \sin \frac{u - iK'}{2K} \pi dn u \end{aligned}$$

má dle vzorce

$$dn u = -i \frac{cn(u - iK')}{sn(u - iK')}$$

limitu

$$2i \frac{\pi}{2K} (-i) = \frac{\pi}{K},$$

tedy

$$\frac{\pi}{K} = 2A, \quad A = \frac{\pi}{2K},$$

takže vychází

$$dn u = \frac{\pi}{2K} \Phi \left(\frac{u}{2K} \right),$$

což jest právě vzorec (4). Tvar (5^b) pak dává rozklad v částečné zlomky ($\xi = e^{\frac{u\pi i}{K}}$)

$$\frac{2K}{\pi} dn u = 1 + 2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left(\frac{q^\nu \xi}{1 - q^\nu \xi} + \frac{q^\nu \xi^{-1}}{1 - q^\nu \xi^{-1}} \right). \quad (5)$$

Dosazením $u + K$, $u + iK'$, $u + K + iK'$ pak nacházíme

$$\begin{aligned} \frac{2Kk'}{\pi} \frac{1}{dn u} &= 1 + 4 \Sigma_1^{\infty} (-1)^\mu \frac{q^\mu}{1 + q^{2\mu}} \cos \frac{\mu u \pi}{K} = \\ &= 1 - 2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left(\frac{q^\nu \xi}{1 + q^\nu \xi} + \frac{q^\nu \xi^{-1}}{1 + q^\nu \xi^{-1}} \right). \end{aligned} \quad (5^a)$$

$$\begin{aligned} \frac{2K}{\pi} \frac{cn u}{sn u} &= i + 2i \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^{\nu+1} \xi}{1 - q^{\nu+1} \xi} + 2i \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^{\nu-1} \xi^{-1}}{1 - q^{\nu-1} \xi^{-1}} = \\ &= i - 2i \Sigma_1^{\infty} (-1)^\mu \frac{q^{2\mu} \xi}{1 - q^{2\mu} \xi} + 2i \Sigma_0^{\infty} (-1)^\mu \frac{q^{2\mu} \xi^{-1}}{1 - q^{2\mu} \xi^{-1}}; \\ i + \frac{2i}{\xi - 1} &= i + \frac{1}{e^{\nu\pi i} \sin \nu\pi} = \cotg \nu\pi, \end{aligned}$$

tedy

$$\begin{aligned} \frac{2K}{\pi} \frac{cn u}{sn u} &= \cotg \frac{u\pi}{2K} - 2i \Sigma_1^{\infty} (-1)^\mu q^{2\mu} \left\{ \frac{\xi}{1 - q^{2\mu} \xi} - \frac{\xi^{-1}}{1 - q^{2\mu} \xi^{-1}} \right\} = \\ &= \cotg \frac{u\pi}{2K} - 4 \Sigma_{\nu=1}^{\infty} \frac{q^{2\nu}}{1 + q^{2\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{K}. \end{aligned} \quad (5^b)$$

Za účelem verifikace volme $u = \frac{K}{2}$:

$$\frac{cn \frac{K}{2}}{sn \frac{K}{2}} = \sqrt{k'} = \frac{\vartheta_0}{\vartheta_3},$$

tedy vychází ($\nu = 1, 3, 5, \dots$; $\mu = 1, 2, 3, 4, \dots$)

$$\vartheta_0 \vartheta_3 = 1 - 4 \Sigma' \frac{(-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{2\nu}}{1 + q^{2\nu}} = 1 + 4 \Sigma_{\mu, \nu} (-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \mu} q^{2\mu\nu},$$

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_0 \mathfrak{J}_3 &= \sum_{x,y}^{-\infty, \infty} (-1)^y q^{x^2+y^2} = \left(\sum_{-\infty}^{\infty} q^{4x^2} \right)^2 - \left(\sum_{-\infty}^{\infty} q^{(2b+1)^2} \right)^2 = \\ &= \sum q^{4(a^2+a'^2)} - 4 \sum q^{l^2+l'^2}, \quad l, l' = 1, 3, 5, \dots \\ &\quad a, a' = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \end{aligned}$$

Rozklady čísla $2n$ ve dva sudé čtverce čísel kladných neb záporných převyšují čtyřnásobný počet rozkladů téhož čísla ve dva liché čtverce čísel kladných o čtyřnásobný součet

$$\sum_{\delta, \delta' = -n}^{\infty} (-1)^{\frac{\delta-1}{2} + \delta'}.$$

Pro sudá n je tento součet ≥ 0 , pro lichá n jest týž ≤ 0 .

Vložíme $u + K$ za u do (5^a); obdržíme

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_0^2 \frac{sn u}{cn u} &= \operatorname{tg} \frac{u\pi}{2K} + 4 \sum_1^{\infty} (-1)^y \frac{q^{2y}}{1+q^{2y}} \sin \frac{\nu u\pi}{K} = \\ &= \operatorname{tg} \frac{u\pi}{2K} - 2i \sum_{\mu=1}^{\infty} (-1)^{\mu} q^{2\mu} \left(\frac{\xi}{1+q^{2\mu}\xi} - \frac{\xi^{-1}}{1+q^{2\mu}\xi^{-1}} \right). \end{aligned} \quad (5^a)$$

Derivujeme zde na $u=0$:

$$\mathfrak{J}_0^2 = \frac{\pi}{2K} + \frac{4\pi}{K} \sum_1^{\infty} (-1)^y \frac{\nu q^{2y}}{1+q^{2y}},$$

to jest

$$\mathfrak{J}_0^2 \mathfrak{J}_3^2 = 1 + 8 \sum_1^{\infty} (-1)^y \frac{\nu q^{2y}}{1+q^{2y}} = 1 - 8 \sum_{\mu, \nu} (-1)^{\mu+\nu} \nu q^{2\mu\nu},$$

takže: součet znamének $(-1)^{a+b}$ utvořený pro všechny rozklady

$$a^2 + b^2 + c^2 + d^2 = 2n, \quad (a, b, c, d = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots)$$

rovná se součtu

$$-8 \sum_{\delta, \delta' = -n}^{\infty} (-1)^{\delta + \delta'} \delta.$$

O tomto součtu

$$f(n) = \sum_{\delta, \delta' = -n}^{\infty} (-1)^{\delta + \delta'} \delta$$

lze říci následující:

1. pro lichá n jest $f(n)$ součet dělitelů čísla n ;
2. pro sudá n , lichá $\frac{n}{2}$ máme

$$f(n) = -f\left(\frac{n}{2}\right) - 2f\left(\frac{n}{2}\right) = -3f\left(\frac{n}{2}\right);$$

3. pro m liché:

$$\begin{aligned} f(4m) &= -f(m) + 2f(m) - 4f(m) = -3f(m), \\ f(8m) &= -f(m) + 2f(m) + 4f(m) - 8f(m) = -3f(m). \end{aligned}$$

Obecně

$$f(2^2 m) = -3f(m).$$

Derivuje-li se (5²) a (5³), vychází

$$\mathfrak{F}_3^4 \frac{dnu}{sn^2 u} = \frac{1}{\sin^2 \frac{u\pi}{2K}} + 8 \sum_{v=1}^{\infty} \frac{v q^{2v}}{1+q^{2v}} \cos \frac{vu\pi}{K}, \quad (6)$$

$$\mathfrak{F}_0^2 \mathfrak{F}_3^2 \frac{dnu}{cn^2 u} = \frac{1}{\cos^2 \frac{u\pi}{2K}} + 8 \sum_1^{\infty} (-1)^v \frac{v q^{2v}}{1+q^{2v}} \cos \frac{vu\pi}{K}. \quad (6')$$

§ 11. Trigonometrické řady pro cnu .

Funkce

$$f(u) = dnu + iksnu$$

hová rovnici

$$f'(u) = f(u) \cdot ikcnu,$$

také ž

$$ikcnu = \frac{f'(u)}{f(u)};$$

mimo to jest

$$ikcn(u + iK') = \frac{dnu}{snu},$$

tedy

$$\frac{f'(u + 2mK + 2niK' + iK')}{f(u + 2mK + 2niK' + iK')} = (-1)^{m+n} \frac{dnu}{snu},$$

takže residuum funkce $\frac{f'(u)}{f(u)}$ na pólu $2mK + (2n+1)iK'$ jest $(-1)^{m+n}$; funkce $f(u)$ má tedy místa nulová

$$2K - iK' \equiv iK',$$

póly

$$2K + iK' \equiv 3iK' \equiv -iK'$$

a základní periody

$$4K, 2K + 2iK'.$$

Tytéž vlastnosti má funkce $\left(\frac{2K + 2iK'}{4K} = \frac{1 + \tau}{2}\right)$

$$\frac{\mathfrak{F}_1\left(\frac{u - iK'}{4K} \mid \frac{1 + \tau}{2}\right)}{\mathfrak{F}_1\left(\frac{u + iK'}{4K} \mid \frac{1 + \tau}{2}\right)} = \frac{\mathfrak{F}_1\left(\frac{2v - \tau}{4} \mid \frac{1 + \tau}{2}\right)}{\mathfrak{F}_1\left(\frac{2v + \tau}{4} \mid \frac{1 + \tau}{2}\right)}.$$

Jmenovatel je až na exponenciální faktor

$$\mathfrak{F}_1\left(\frac{v-1}{2} - \frac{\tau}{4}\right) = -\mathfrak{F}_2\left(\frac{v}{2} - \frac{\tau}{4}\right),$$

takže bude

$$f(u) = A \frac{\mathfrak{D}_1\left(\frac{v}{2} - \frac{\tau}{4} \mid \frac{1+\tau}{2}\right)}{\mathfrak{D}_2\left(\frac{v}{2} - \frac{\tau}{4} \mid \frac{1+\tau}{2}\right)}, \quad v = \frac{u}{2K},$$

a při $\xi = e^{\nu\pi i}$

$$\begin{aligned} \log f(u) &= A' + \log \frac{1 - q^{\frac{1}{2}} \xi^{-1} \prod_{\infty} (1 - (-1)^{\nu} q^{\nu - \frac{1}{2}} \xi) (1 - (-1)^{\nu} q^{\nu + \frac{1}{2}} \xi^{-1})}{1 + q^{\frac{1}{2}} \xi^{-1} \prod_{\infty} (1 + (-1)^{\nu} q^{\nu - \frac{1}{2}} \xi) (1 + (-1)^{\nu} q^{\nu + \frac{1}{2}} \xi^{-1})} = \\ &= A' + \log \prod_{\infty} \frac{1 - (-1)^{\nu} q^{\nu - \frac{1}{2}} \xi}{1 + (-1)^{\nu} q^{\nu - \frac{1}{2}} \xi} \cdot \frac{1 + (-1)^{\nu} q^{\nu - \frac{1}{2}} \xi^{-1}}{1 - (-1)^{\nu} q^{\nu - \frac{1}{2}} \xi^{-1}} = \\ &= A' - 2 \sum_{\mu, \nu} \frac{(-1)^{\nu} q^{\frac{\nu-1}{2} \mu}}{\mu} (\xi^{\mu} - \xi^{-\mu}), \quad (\mu = 1, 3, 5, \dots), \end{aligned}$$

tedy konečně ($\mu = 1, 3, 5, 7, \dots$)

$$\log f(u) = 4i \sum_{\mu} \frac{1}{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}}}{1 + q^{\mu}} \sin \frac{\mu u \pi}{2K};$$

poněvadž konstanta $A' = 0$ vypadne.

Odtud tedy po derivování a krácení na i

$$k \operatorname{cnu} = \frac{4\pi}{2K} \sum_{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}}}{1 + q^{\mu}} \cos \frac{\mu u \pi}{2K}; \quad \mu = 1, 3, 5, \dots \quad (1)$$

čili

$$\mathfrak{D}_2^2 \operatorname{cnu} = 4 \sum_{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}}}{1 + q^{\mu}} \cos \frac{\mu u \pi}{2K}. \quad (1^*)$$

Uvedeme-li to nazpět v řadu dvojnásobnou ($\mu, \nu = 1, 3, 5, \dots$)

$$2 \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{\mu\nu}{2}} (\xi^{\mu} + \xi^{-\mu}),$$

obdržíme

$$\mathfrak{D}_2^2 \operatorname{cnu} = 2 \sum (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \left(\frac{q^{\frac{\nu}{2}} \xi}{1 - q^{\nu} \xi^2} + \frac{q^{\frac{\nu}{2}} \xi^{-1}}{1 - q^{\nu} \xi^{-2}} \right), \quad (2)$$

$$\xi = e^{\frac{u\pi i}{2K}}.$$

Nyní lze uvažováním dvojperiodických vlastností pravé strany vésti přesný důkaz jako v případě funkce dnu . Tak jsme zároveň získali vztah

$$\begin{aligned} \log(dnu + iksnu) &= 4i \sum_{\mu} \frac{1}{\mu} \frac{q^{\frac{\mu}{2}}}{1 + q^{\mu}} \sin \frac{\mu u \pi}{2K}, \\ &(\mu = 1, 3, 5, 7, \dots) \end{aligned}$$

a jeho důsledek

$$dn u + i k sn u = A \frac{\mathfrak{F}_1\left(\frac{\nu}{2} - \frac{\tau}{4} \middle| \frac{1+\tau}{2}\right)}{\mathfrak{F}_2\left(\frac{\nu}{2} - \frac{\tau}{4} \middle| \frac{1+\tau}{2}\right)}, \quad A = - \frac{\mathfrak{F}_2\left(\frac{\tau}{4} \middle| \frac{1+\tau}{2}\right)}{\mathfrak{F}_1\left(\frac{\tau}{4} \middle| \frac{1+\tau}{2}\right)}$$

* * *

Vzorce naše vycházejí ostatně přímo ze základní věty § 2 (5). Funkce $dn u$ má periodu $2K$ a možno zavésti proměnnou

$$\psi = \frac{u}{K}\pi;$$

volíme pak $\gamma = 0$, $\omega = \frac{2iK'}{K}\pi$, $\varrho = q^2$.

Z rovnice

$$dn(u + iK') = -i \frac{cn u}{sn u}$$

plyne, že funkce $dn u$ má na pólu iK' residuum $-i$, takže funkce

$$dn\left(\frac{K\psi}{\pi}\right)$$

se chová v okolí bodu $\psi = \frac{\omega}{2}$ jako

$$-\frac{i\pi}{K(\psi - \frac{\omega}{2})} \text{ čili jako } -\frac{i\pi}{2K} \cotg\left(\frac{\psi}{2} - \frac{\omega}{4}\right),$$

kteřá v rovnoběžníku $(2\pi, \omega)$ jiných pólů nemá. Výraz

$$f(\psi) = i \left[dn\left(\frac{K\psi}{\pi}\right) + \frac{i\pi}{2K} \cotg\left(\frac{\psi}{2} - \frac{iK'\pi}{2K}\right) \right]$$

je tedy na rovnoběžníku $(0; 2\pi, \omega)$ funkce synektická, a na horizontálních stranách splývá její reálná část U s reálnou částí funkce

$$-\frac{\pi}{2K} \cotg\left(\frac{\psi}{2} - \frac{\omega}{4}\right) = \Phi(\psi).$$

Nyní jest

$$\begin{aligned} \Phi(\Theta) &= -\frac{\pi}{2K} \cdot i \frac{e^{\frac{i\Theta}{2}} q^{-\frac{1}{2}} + e^{-\frac{i\Theta}{2}} q^{\frac{1}{2}}}{e^{\frac{i\Theta}{2}} q^{-\frac{1}{2}} - e^{-\frac{i\Theta}{2}} q^{\frac{1}{2}}} \\ &= -\frac{i\pi}{2K} \frac{1 + qe^{-i\Theta}}{1 - qe^{-i\Theta}} = -\frac{i\pi}{2K} \left[1 + 2 \sum_1^{\infty} q^{\nu} e^{-\nu i\Theta} \right], \end{aligned} \quad (a)$$

tedy reálná část

$$\varphi_1(\Theta) = -\frac{\pi}{K} \sum_{\nu=1}^{\infty} q^{\nu} \sin \nu \Theta; \quad a_{\nu} = 0, b_{\nu} = -\frac{\pi}{K} q^{\nu}.$$

Dále

$$\begin{aligned} \Phi(\omega + \Theta) &= -\frac{\pi}{2K} \operatorname{cotg} \left(\frac{\Theta}{2} + \frac{\omega}{4} \right) = -\frac{\pi i}{2K} \cdot \frac{e^{\frac{i\Theta}{2}} q^{\frac{1}{2}} + e^{-\frac{i\Theta}{2}} q^{-\frac{1}{2}}}{e^{\frac{i\Theta}{2}} q^{\frac{1}{2}} - e^{-\frac{i\Theta}{2}} q^{-\frac{1}{2}}} = \\ &= \frac{i\pi}{2K} [1 + 2 \sum_1^{\infty} q^{\nu} e^{\nu i \Theta}], \end{aligned}$$

takže reálná část

$$\varphi_2(\Theta) = -\frac{\pi}{K} \sum_1^{\infty} q^{\nu} \sin \nu \Theta; \quad a'_{\nu} = 0, b'_{\nu} = b_{\nu}.$$

Poněvadž zde $r_1 = 1, r_2 = q^2$, máme pro kladná ν

$$i \left(\frac{b'_{\nu}}{r_1^{\nu}} - \frac{b_{\nu}}{r_2^{\nu}} \right) = -\frac{i b_{\nu}}{q^{2\nu}} (1 - q^{2\nu}), \quad i(b'_{-\nu} r_1^{\nu} - b_{-\nu} r_2^{\nu}) = -i b_{\nu} (1 - q^{2\nu}),$$

řada (5) § 2 bude

$$f(\psi) = -\sum_1^{\infty} i b_{\nu} \left(\frac{e^{i\nu\psi}}{1 + q^{2\nu}} - \frac{q^{2\nu} e^{-i\nu\psi}}{1 + q^{2\nu}} \right)$$

t. j. pro $u = \frac{K\psi}{\pi}$

$$\begin{aligned} dn u &= -\frac{i\pi}{2K} \operatorname{cotg} \left(\frac{\psi}{2} - \frac{iK'\pi}{2K} \right) + \\ &+ \frac{\pi}{K} \sum_1^{\infty} \frac{q^{\nu}}{1 + q^{2\nu}} (e^{i\nu\psi} - q^{2\nu} e^{-i\nu\psi}). \end{aligned} \quad (4)$$

Ve vnitřní závorce nahradíme $q^{2\nu}$ hodnotou $(1 + q^{2\nu}) - 1$, načež vyjde

$$\begin{aligned} dn u &= -\frac{i\pi}{2K} \operatorname{cotg} \left(\frac{\psi}{2} - \frac{\omega}{4} \right) - \frac{\pi}{K} \sum_1^{\infty} q^{\nu} e^{-\nu i \psi} + \\ &+ \frac{2\pi}{K} \sum_1^{\infty} \frac{q^{\nu}}{1 + q^{2\nu}} \cos \nu \psi; \end{aligned}$$

první řada vpravo má dle (a) i se znaméním — hodnotu

$$\frac{1}{i} [\Phi(\Theta) + \frac{i\pi}{2K}] = \frac{\pi}{2K} + \frac{i\pi}{2K} \operatorname{cotg} \left(\frac{\psi}{2} - \frac{\omega}{4} \right)$$

a zbývá vzorec nám známý

$$dn u = \frac{\pi}{2K} + \frac{2\pi}{K} \sum_1^{\infty} \frac{q^{\nu}}{1 + q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}. \quad (4^*)$$

Hledáme-li $dn(u + iK')$, dosadíme $\psi + \frac{\omega}{2}$ za ψ do rovnice (4), která

platí pro celý rovnoběžník; tím výraz

$$e^{\nu i \psi} - q^{2\nu} e^{-\nu i \psi}$$

přejde v

$$q^\nu (e^{\nu i \psi} - e^{-\nu i \psi}) = 2i q^\nu \sin \nu \psi,$$

a vyjde

$$dn(u + iK') = -\frac{i\pi}{2K} \cotg \frac{u\pi}{2K} + \frac{2\pi i}{K} \sum_1^\infty \frac{q^{2\nu}}{1+q^{2\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{K},$$

t. j. po dosažení

$$\frac{cn u}{sn u} = \frac{\pi}{2K} \cotg \frac{u\pi}{2K} - \frac{2\pi}{K} \sum_1^\infty \frac{q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{K} \quad (5)$$

jako výše.

* * *

Obraťme se nyní k funkci $cn u$; její reálná perioda je $4K$, a tedy položíme

$$\psi = \frac{u\pi}{2K}, \quad \omega = \frac{2iK'}{2K} \pi, \quad \rho = q;$$

ze vztahu

$$cn(u + iK') = -\frac{idnu}{k sn u}$$

soudíme na povahu funkce v okolí pólu iK' , kde se chová jako

$$\frac{-i}{k(u - iK')} = \frac{-i\pi}{2Kk(\psi - \frac{\omega}{2})},$$

takže funkce

$$f(\psi) = i \left[cn u + \frac{i\pi}{2Kk \sin(\psi - \frac{\omega}{2})} \right]$$

je na $\psi = \frac{\omega}{2}$ pravidelná, a poněvadž $f(\psi + \pi) = -f(\psi)$, je tato funkce synektickou na obdélníku $(0; 2\pi, \omega)$. Její reálná část na vodorovných stranách je táž jako u funkce

$$\Phi(\psi) = -\frac{\pi}{2Kk \sin(\psi - \frac{\omega}{2})};$$

jest pak

$$\Phi(\Theta) = -\frac{i\pi}{Kk} \frac{\sqrt{q} e^{-i\Theta}}{1 - q e^{-2i\Theta}} = -\frac{i\pi}{Kk} \sum q^{\frac{\nu}{2}} e^{-\nu i\Theta}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots),$$

$$\varphi_1(\Theta) = -\frac{\pi}{Kk} \sum q^{\frac{\nu}{2}} \sin \nu \Theta,$$

a stejný výraz vyjde pro $\varphi_2(\Theta)$. Je tedy pro lichá ν

$$b_\nu = b'_\nu = -\frac{\pi}{Kk} q^{\frac{\nu}{2}},$$

kdežto

$$b_{3\mu} = b'_{3\mu} = 0, \quad a_{\mu} = a'_{\mu} = 0.$$

Vzorec (5) § 2 pak dává

$$f(\psi) = \sum_{\nu=1,3,5,\dots} \frac{q^{\nu}}{1-q^{2\nu}} i b_{\nu} \left\{ \frac{q^{\nu}-1}{q^{\nu}} e^{i\nu\psi} + (1-q^{\nu}) e^{-i\nu\psi} \right\}$$

$$f(\psi) = \frac{i\pi}{Kk} \sum \left(\frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} e^{i\nu\psi} - \frac{q^{\nu+\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} e^{-i\nu\psi} \right),$$

takže po dosazení za $f(\psi)$

$$cn u = -\frac{i\pi}{2Kk \sin\left(\psi - \frac{\omega}{2}\right)} + \frac{\pi}{Kk} \sum \left(\frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} e^{i\nu\psi} - \frac{q^{\nu+\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} e^{-i\nu\psi} \right) \quad (6)$$

$$(\nu = 1, 3, 5, \dots, \psi = \frac{u\pi}{2K}).$$

Odtud obdržíme v okolí reálné osy, užije-li se identity

$$-\frac{q^{\nu+\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} = \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} - q^{\frac{\nu}{2}},$$

a další identity výše užitě

$$\frac{i\pi}{2Kk \sin\left(\psi - \frac{\omega}{2}\right)} = -\frac{\pi}{Kk} \sum q^{\frac{\nu}{2}} e^{-i\nu\psi},$$

definitivně

$$cn u = \frac{2\pi}{Kk} \sum \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1+q^{\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{2K}; \quad \nu = 1, 3, 5, 7, \dots \quad (1^*)$$

Přechodný vzorec (6) platí v sousedství rovnoběžky z bodu iK' , a můžeme v něm klásti

$$u + iK' \text{ za } u, \text{ t. j. } \psi + \frac{\omega}{2} \text{ za } \psi,$$

čímž vyjde

$$cn(u + iK') = -\frac{i\pi}{2Kk \sin \psi} + \frac{2\pi i}{Kk} \sum \frac{q^{\nu}}{1+q^{\nu}} \sin \nu \psi;$$

levá strana má hodnotu

$$-i \frac{dn u}{k sn u'}$$

a bude tedy po redukcí

$$\frac{dn u}{sn u} = \frac{\pi}{2K \sin \frac{u\pi}{2K}} - \frac{2\pi}{K} \sum \frac{q^{\nu}}{1+q^{\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{2K}; \quad \nu = 1, 3, 5, 7, \dots \quad (7)$$

§ 12. Eliptické konstanty. Aritmetické důsledky.

Pro funkci $x = sn u$ dává, diferenciální rovnice

$$\left(\frac{dx}{du}\right)^2 = 1 - (1 + k^2)x^2 + k^2 x^4$$

derivováním

$$\frac{d^2 x}{du^2} = -(1 + k^2)x + 2k^2 x^3,$$

$$\frac{d^3 x}{du^3} = [-(1 + k^2) + 6k^2 x^2] \frac{dx}{du},$$

a odtud máme

$$sn u = u - \frac{1 + k^2}{6} u^3 + \dots$$

Podobně

$$dn u = 1 - \frac{k^2}{2} u^2 + \dots,$$

a odtud plyne v okolí počátku

$$\frac{dn u}{sn u} = \frac{1}{u} + \frac{1 - 2k^2}{6} u + \dots \quad (1)$$

Z rovnice

$$\frac{1}{\sin \psi} = \frac{1}{\psi} + \frac{\psi}{6} + \dots$$

pak máme

$$\frac{\pi}{2K \sin \frac{u\pi}{2K}} = \frac{1}{u} + \frac{u\pi^2}{24K^2} + \dots$$

Vložíme-li tyto hodnoty do (7) § 11, obdržíme derivaci na $u = 0$

$$\frac{1 - 2k^2}{6} - \frac{\pi^2}{24K^2} = -\frac{\pi^2}{K^2} \sum \frac{\nu q^\nu}{1 + q^\nu},$$

takže

$$(1 - 2k^2) \mathfrak{G}_3^4 = 1 - 24 \sum \frac{\nu q^\nu}{1 + q^\nu}; \quad \nu = 1, 3, 5, 7, \dots \quad (2)$$

levá strana jest

$$\mathfrak{G}_3^4 - 2\mathfrak{G}_2^4 = \mathfrak{G}_0^4 - \mathfrak{G}_2^4. \quad (2^0)$$

Stejně máme

$$cn u = 1 - \frac{u^2}{2} + \dots$$

$$\frac{cn u}{sn u} = \frac{1}{u} + \frac{k^2 - 2}{6} u + \dots, \quad \cotg \psi = \frac{1}{\psi} - \frac{\psi}{3} + \dots$$

$$\frac{\pi}{2K} \cotg \frac{u\pi}{2K} = \frac{1}{u} - \frac{\pi^2}{12K^2} u + \dots,$$

takže (5^v) § 11 podá

$$\frac{k^2 - 2}{6} + \frac{\pi^2}{12K^2} = -\frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 + q^{2\nu}},$$

t. j.

$$(2 - k^2) \mathfrak{J}_3^4 = 2 + 48 \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 + q^{2\nu}} = 2 \mathfrak{J}_3^4 - \mathfrak{J}_2^4 = \mathfrak{J}_3^4 + \mathfrak{J}_6^4. \quad (3)$$

Podobně

$$\frac{1}{sn u} = \frac{1}{u} + \frac{1 + k^2}{6} u + \dots,$$

tedy (2) § 7 podá

$$\frac{1 + k^2}{6} - \frac{\pi^2}{24K^2} = \frac{\pi^2}{K^2} \sum \frac{\nu q^{\nu}}{1 - q^{\nu}}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots).$$

$$(1 + k^2) \mathfrak{J}_3^4 = 1 + 24 \sum \frac{\nu q^{\nu}}{1 - q^{\nu}} = \mathfrak{J}_3^4 + \mathfrak{J}_5^4; \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, \dots). \quad (4)$$

(2) a (4) dají sečtením

$$(2 - k^2) \mathfrak{J}_3^4 = 2 + 24 \sum \frac{2\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots). \quad (5)$$

Srovnáme-li s (3), máme

$$\sum \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} = \sum_1^{\infty} \frac{\mu q^{2\mu}}{1 + q^{2\mu}}, \quad (\nu = 1, 3, 5, 7, \dots); \quad (5^0)$$

tedy

$$\sum \nu q^{2\mu\nu} = \sum (-1)^{\mu'-1} \mu q^{2\mu\mu'}.$$

Značí-li $s'(n)$ součet lichých dělitelů čísla n , platí tedy vztah velmi jednoduchý

$$\sum_{\delta \delta' = n} (-1)^{\delta'-1} \delta = s'(n). \quad (6)$$

Př. $n = 30$;

$$\delta = 1, 2, 3, 5, 6, 10, 15, 30$$

$$(-1)^{\delta'-1} \delta = -1, 2, -3, -5, 6, 10, -15, 30$$

$$\sum (-1)^{\delta'-1} \delta = 24 = 1 + 3 + 5 + 15$$

$$n = 12; \quad s'(n) = 4; \quad \sum \pm \delta = -1 - 3 - 2 + 4 - 6 + 12 = 4.$$

Věc se dá verifikovati zcela elementárně. Rovněž indentita (5); píšme q místo q^2 a uvažujme rozdíl obou stran

$$\varphi(q) = \sum_{\nu} \frac{\nu q^{\nu}}{1 - q^{\nu}} - \sum_1^{\infty} \frac{\mu q^{\mu}}{1 + q^{\mu}} = \sum \frac{\nu q^{\nu}}{1 - q^{\nu}} - \sum \frac{\nu q^{\nu}}{1 + q^{\nu}} - \sum \frac{2\mu q^{2\mu}}{1 + q^{2\mu}};$$

první dvě řady dají

$$\sum \frac{2\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}}$$

a tak vychází $\varphi(q) = 2\varphi(q^2)$, takže $\varphi(q) = \text{konst.} = 0$.

Rovnice (5), t. j.

$$2\mathcal{J}_3^4 - \mathcal{J}_2^4 = 2 + 48 \Sigma \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}}, \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots)$$

dává větu:

Počet rozkladů

$$n = x^2 + y^2 + z^2 + t^2, \quad (x, y, z, t = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots)$$

převyšuje osmeronásobný počet rozkladů

$$4n = a^2 + b^2 + c^2 + d^2, \quad (a, b, c, d = 1, 3, 5, 7, 9, \dots)$$

o dvacetitýřnásobek součtu lichých dělitelů čísla $\frac{n}{2}$; pro lichá n je tento rozdíl nulou.

Trigonometrický rozvoj funkce $sn u$ píšme

$$\mathcal{J}_2 \mathcal{J}_3 \frac{\mathcal{J}_1(v)}{\mathcal{J}_0(v)} = 4 \Sigma \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^\nu} \sin \nu v \pi; \quad \nu = 1, 3, 5, 7, \dots \quad (a)$$

podobně

$$\mathcal{J}_2 \mathcal{J}_3 \frac{\mathcal{J}_0(v)}{\mathcal{J}_1(v)} = \frac{1}{\sin v \pi} + 4 \Sigma \frac{q^\nu}{1 - q^\nu} \sin \nu v \pi. \quad (a')$$

Dříve ještě uvažme, že pro lichá ν

$$\frac{\sin \nu v \pi}{\sin v \pi} = 1 + 2 \cos 2v\pi + 2 \cos 4v\pi + \dots + 2 \cos (\nu - 1)v\pi,$$

takže

$$\int_0^1 \frac{\sin \nu v \pi}{\sin v \pi} dv = 1.$$

Násobme nyní výrazy (a), (a') a výsledek integrujme od $v=0$ do $v=1$:

$$\mathcal{J}_2^2 \mathcal{J}_3^2 = 4 \Sigma \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1 - q^\nu} + 8 \Sigma \frac{q^{\frac{3\nu}{2}}}{(1 - q^\nu)^2} = 4 \Sigma q^{\frac{\mu\nu}{2}} + 8 \Sigma \frac{\mu - 1}{2} q^{\frac{\mu\nu}{2}},$$

t. j.

$$\mathcal{J}_2^2 \mathcal{J}_3^2 = 4 \Sigma \mu q^{\frac{\mu\nu}{2}}, \quad (\mu, \nu = 1, 3, 5, 7, \dots). \quad (b)$$

Násobme dále (a') funkcí

$$\mathcal{J}_1(v) = 2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{1}{4}\nu^2} \sin \nu v \pi,$$

a integrujme od $v=0$ do $v=1$:

$$\begin{aligned} \mathcal{J}_2 \mathcal{J}_3 &= 2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{\nu^2}{4}} + 4 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{q^{\frac{\nu^2}{4} + \nu}}{1 - q^\nu} = \\ &= 2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{\nu^2}{4}} \frac{1 + q^\nu}{1 - q^\nu} \quad (\nu = 1, 3, 5, \dots) \end{aligned} \quad (c)$$

Koeficient při $q^{\frac{n}{4}}$ vpravo je

$$4 \Sigma \left(\frac{-1}{\sqrt{n}} \right)^{\frac{\delta-1}{2}} + 2J(\sqrt{n}), \quad n \equiv 1 \pmod{4}.$$

kde $J(\sqrt{n})$ je 1 pro celistvé \sqrt{n} , jinak $J=0$.

Počet rozkladů $n = a^2 + x^2$ ($a = 1, 3, 5, \dots$, $x = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$) je dán výrazem

$$J(\sqrt{n}) + 2 \Sigma \left(\frac{-1}{\delta < \sqrt{n}} \right)^{\frac{\delta-1}{2}}, \quad (n \equiv 1, \pmod{4}),$$

kde δ probíhá liché dělitele čísla n .

Dále vzorec pro $\frac{cn u}{dn u}$ dává po derivaci

$$\frac{k^2 sn u}{dn^2 u} = \frac{\pi^2}{K^2 k} \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \nu \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu} \sin \frac{\nu u \pi}{2K};$$

násobme řadou

$$sn u = \frac{2\pi}{Kk} \Sigma \frac{q^{\frac{\nu}{2}}}{1-q^\nu} \sin \frac{\nu u \pi}{2K}$$

a integrujme od $u=0$ do $u=2K$:

$$\int_0^{2K} k^2 \frac{sn^2 u}{dn^2 u} du = \frac{2\pi^3}{K^2 k^3} \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{\nu q^\nu}{(1-q^\nu)^2};$$

avšak

$$k^2 \frac{sn^2 u}{dn^2 u} = cn^2(K-u) = 1 - sn^2(K-u),$$

levá strana

$$2 \int_0^{2K} cn^2(K-u) du = 2K - 2 \int_0^K sn^2 u du = 2K - \int_0^K sn^2 u du,$$

a tento integrál můžeme stanovit tak, že násobíme samu sebou řadu pro $sn u$:

$$\int_0^{2K} sn^2 u du = \frac{4\pi^3}{Kk^3} \Sigma \frac{q^\nu}{(1-q^\nu)^2}.$$

Tedy též

$$\int_0^{2K} k^2 \frac{sn^2 u}{dn^2 u} du = 2K - \frac{4\pi^3}{Kk^3} \Sigma \frac{q^\nu}{(1-q^\nu)^2},$$

a porovnáním obou výsledků plyne

$$2K^2 k^2 = 2\pi^2 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{\nu q^\nu}{(1-q^\nu)^2} + 4\pi^2 K \Sigma \frac{q^\nu}{(1-q^\nu)^2},$$

t. j.

$$\vartheta_3^2 \vartheta_2^4 = 8 \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \frac{\nu q^\nu}{(1-q^\nu)^2} + 8 \vartheta_3^2 \Sigma \frac{q^\nu}{(1-q^\nu)^2}; (\nu=1, 3, 5, 7, \dots) \quad (d)$$

Druhá řada má hodnotu

$$\Sigma \frac{q^\nu}{(1-q^\nu)^2} = \Sigma \mu q^{\mu\nu} = \Sigma_{\mu=1}^{\infty} \frac{\mu q^\mu}{1-q^{2\mu}}.$$

Radu

$$dn u = \frac{\vartheta_0 \vartheta_3(v)}{\vartheta_3 \vartheta_0(v)} = \frac{\pi}{2K} + \frac{2\pi}{K} \Sigma_{\mu=1}^{\infty} \frac{q^\mu}{1+q^{2\mu}} \cos 2\mu v \pi$$

násobme

$$\vartheta_0(v) = 1 + 2 \Sigma_{\mu=1}^{\infty} (-1)^\mu q^{\mu^2} \cos 2\mu v \pi$$

a integrujme od $v=0$ do $v=1$:

$$\frac{\vartheta_0}{\vartheta_3} = \frac{\pi}{2K} + \frac{2\pi}{K} \Sigma_1^{\infty} (-1)^\mu \frac{q^{\mu^2+\mu}}{1+q^{2\mu}},$$

t. j.

$$\vartheta_0 \vartheta_3 = 1 + 4 \Sigma_1^{\infty} (-1)^\mu \frac{q^{\mu^2+\mu}}{1+q^{2\mu}}. \quad (e)$$

Obraťme se ještě ku vzorci (1) § 3

$$\frac{1}{sn^2 u} = \frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{2K}} + C - \frac{2\pi^2}{K^2} \Sigma_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}, \quad (A)$$

$$C = \frac{\Theta''(0)}{\Theta(0)} = \frac{\vartheta_0''}{\vartheta_0 \cdot 4K^2}. \quad (7)$$

Volba $u=K$ dává

$$(C-1) \vartheta_3^4 + 1 = 8 \Sigma_1^{\infty} (-1)^\nu \frac{\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}}; \quad (A^0)$$

$$\vartheta_0''(0) = 4\pi i \frac{\partial \vartheta_0}{\partial \omega}, \quad \omega = \frac{iK'}{K};$$

$$\frac{\vartheta_0''(0)}{\vartheta_0(0)} = 4\pi i D_\omega \log \vartheta_0, \quad \vartheta_0 = \Pi(1-q^{2\nu})(1-q^{2\nu-1})^2$$

$$D \log \vartheta_0 = -\pi i \Sigma \frac{2\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} - 2\pi i \Sigma \frac{(2\nu-1)q^{2\nu-1}}{1-q^{2\nu-1}}$$

$$\frac{\vartheta_0''}{\vartheta_0} = 4\pi^2 \Sigma \frac{2\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} + 8\pi^2 \Sigma \frac{(2\nu-1)q^{2\nu-1}}{1-q^{2\nu-1}} \quad (8)$$

$$C \vartheta_3^4 = \frac{\vartheta_0''}{\vartheta_0 \pi^2}, \quad (7^0)$$

tedy vztah hledaný zní

$$\mathcal{J}_3^4 = 1 + 8 \sum \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} + 8 \sum \frac{(2\nu - 1)q^{2\nu-1}}{1 - q^{2\nu-1}} - 8 \sum (-1)^\nu \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}}.$$

Zde ruší se kladné členy poslední řady s částí řady první a zbude

$$\mathcal{J}_3^4 = 1 + 8 \sum \frac{2\lambda q^{2\lambda}}{1 - q^{2\lambda}} + 8 \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda}, \quad (\lambda = 1, 3, 5, 7, \dots) \quad (9)$$

Z identity

$$\Pi(1 + q^n) \Pi(1 - q^\lambda) = 1 \quad \left(\begin{array}{l} n = 1, 2, 3, \dots \\ \lambda = 1, 3, 5, \dots \end{array} \right)$$

plyne logaritmickým derivováním

$$\sum \frac{nq^n}{1 + q^n} = \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda}; \quad (\alpha)$$

je však

$$\frac{2q^{2\lambda}}{1 - q^{2\lambda}} = \frac{q^\lambda}{1 - q^\lambda} - \frac{q^\lambda}{1 + q^\lambda},$$

tedy

$$S = \sum \frac{2\lambda q^{2\lambda}}{1 - q^{2\lambda}} + \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda} = 2 \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda} - \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 + q^\lambda}.$$

Identita (α) dává

$$\sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda} - \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 + q^\lambda} = \sum \frac{2nq^{2n}}{1 + q^{2n}},$$

takže vychází

$$S = \sum \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda} + \sum \frac{2nq^{2n}}{1 + q^{2n}} = \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^\nu}{1 + (-q)^\nu}$$

a tedy vychází pro (9) původní tvar Jacobiův:

$$\mathcal{J}_3^4 = 1 + 8 \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^\nu}{1 + (-q)^\nu}. \quad (9^*)$$

Výsledek lze psát

$$\frac{d}{d\tau} \log \frac{\mathcal{J}_3}{\mathcal{J}_0} = \frac{\pi i}{4} \mathcal{J}_3^4.$$

Počet řešení rovnice

$$a^2 + b^2 + c^2 + d^2 = n$$

kladnými a zápornými čísly rovná se dle (9) osmeronásobnému součtu dělitelů lichých a lichosudých čísla n^* .

* Lagrange první ukázal aritmetický, že lze každé číslo rozložit ve čtyři čtverce.

Pro $n=6$ máme dělitele 1, 3, 2, 6; součet = 12; rozklad $6=0+1+1+1+4$ dává podnět $k \frac{2^4}{2} = 12$ permutacím a z každé z nich vzniká kombinacemi znamének u tří prvků mimo 0 osm rozkladů. Všech řešení tedy 8×12 .

Pro čísla $n=2^k$ máme tedy pouze 3×8 rozkladů ve 4 čtverce.

$$\begin{aligned} \text{Př.} \quad 16 &= 0+0+0+16 \quad (4 \times 2) \\ &= 4+4+4+4 \quad (2^4) \\ 32 &= 0+0+16+16 \quad (6 \times 2^2) \end{aligned}$$

Obecně máme rozklady

$$\begin{aligned} 2^{2\nu} &= 0+0+0+2^{2\nu} = 2^{2\nu-2} + 2^{2\nu-2} + 2^{2\nu-2} + 2^{2\nu-2} \\ 2^{2\nu+1} &= 0+0+2^{2\nu} + 2^{2\nu} \end{aligned}$$

a rozklady z nich odvozené; jiných rozkladů není.

V rovnici (A) položíme

$$u = \frac{K}{2}, \quad \text{sn} \frac{K}{2} = \frac{\sqrt{1-k'}}{k},$$

tedy

$$\frac{k^2}{1-k'} = \frac{\pi^2}{2K^2} + C - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{2\nu q^{4\nu}}{1-q^{4\nu}};$$

levá strana = $1+k'$ a tedy

$$C = \frac{\mathcal{J}''_0}{(2K)^2 \mathcal{J}_0} = 1+k' - \frac{\pi^2}{2K^2} + \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{2\nu q^{4\nu}}{1-q^{4\nu}}. \quad (\alpha)$$

Táž substituce do vzorce

$$k^2 \text{sn}^2 u = C - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^{\nu}}{1-q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K} \quad (\beta)$$

dává

$$1-k' = C - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{2\nu q^{2\nu}}{1-q^{4\nu}}. \quad (\beta')$$

Sečtením (α) a (β') vychází vzorec nám již známý

$$4k' \frac{K^2}{\pi^2} = 1 + 4 \sum_1^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{2\nu q^{2\nu}}{1+q^{2\nu}} = \mathcal{J}_0^2 \mathcal{J}_3^2, \quad (\gamma)$$

kdežto odečtení dává hořejší vzorec (A^0)

$$C = 1 - \frac{\pi^2}{4K^2} + \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}}.$$

Volba $u=0$ v (β) dává

$$C = \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{\nu}}{1-q^{2\nu}}. \quad (\delta)$$

Vložíme-li do řady (B) $u = \frac{iK'}{2}$, vyjde

$$C = \frac{\pi^2}{K^2} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\nu q^{\frac{1}{2}\nu}}{1 - q^{\nu}} - k. \quad (\epsilon)$$

Vzorec

$$\frac{1}{sn^2 u} = C - D^2 \log H(u)$$

podá

$$C = \frac{1}{sn^2 u} + D_u \frac{H'(u)}{H(u)}.$$

Zde

$$\begin{aligned} \frac{H'(u)}{H(u)} &= \frac{1}{2K} \frac{\mathcal{G}'_1(v)}{\mathcal{G}_1(v)} = \frac{1}{2K} \left\{ \frac{1}{v} + \frac{1}{3} \frac{\mathcal{G}_1'''}{\mathcal{G}_1'} v + \dots \right\} \\ &= \frac{1}{u} + \frac{1}{3} \frac{\mathcal{G}_1'''}{\mathcal{G}_1'} \frac{u}{4K^2} + \dots \end{aligned}$$

$$D_u \frac{H'(u)}{H(u)} = -\frac{1}{u^2} + \frac{1}{12K^2} \frac{\mathcal{G}_1'''}{\mathcal{G}_1'} + \dots$$

$$\frac{1}{sn^2 u} = \frac{1}{u^2} + \frac{1+k^2}{3} + \dots,$$

tedy

$$C = \frac{1+k^2}{3} + \frac{1}{12K^2} \frac{\mathcal{G}_1'''}{\mathcal{G}_1'}. \quad (\eta)$$

V rovnici (A) převedme první člen pravé strany nalevo a v^ě výsledku položíme $u = 0$. Ježto

$$\frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{2K}} = \frac{1}{u^2} + \frac{\pi^2}{12K^2} + \dots,$$

vyjde

$$C = \frac{1+k^2}{3} - \frac{\pi^2}{12K^2} + \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}}. \quad (\varphi)$$

Vložíme-li sem hodnotu (η) , vznikne po zkrácení

$$1 + \frac{\mathcal{G}_1'''}{\pi^2 \mathcal{G}_1'} = 24 \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}}. \quad (\psi)$$

$$\frac{1}{2\pi} \mathcal{G}_1' = \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \lambda q^{\frac{1}{4}\lambda^2}, \quad \frac{1}{2\pi^3} \mathcal{G}_1''' = -\Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \lambda^3 q^{\frac{1}{4}\lambda^2},$$

$$1 + \frac{\mathcal{G}_1'''}{\pi^2 \mathcal{G}_1'} = \frac{\Sigma(-1)^{\frac{l+1}{2}} (l^3 - l) q^{\frac{1}{4}l^2}}{\Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \lambda q^{\frac{1}{4}\lambda^2}}, \quad \left(\begin{array}{l} l = 3, 5, 7, \dots \\ \lambda = 1, 3, 5, \dots \end{array} \right).$$

Vložme tento výraz do (ψ) a odstraňme jmenovatele, uvážíme dříve, že

vyjde $\sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 - q^{2\nu}} = \sum_1^{\infty} f(\nu) q^{2\nu}$, $f(\nu) = \int \nu =$ součet dělitelů ν ,

$$24 \Sigma (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \lambda f(\nu) q^{2\nu + \frac{\lambda^2}{4}} = \Sigma (-1)^{\frac{l+1}{2}} (l^3 - l) q^{\frac{l^3}{4}}.$$

Exponenty jsou typu $\frac{n}{4}$, kde

$$n = \lambda^3 + 8\nu \equiv 1 \pmod{8};$$

porovnáním součinitelů při $q^{\frac{n}{4}}$ tedy plyne

$$24 \Sigma_{\lambda=1,3,5,\dots} (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \lambda f\left(\frac{n - \lambda^3}{8}\right) = \begin{cases} 0 & \text{pro } \sqrt{n} \text{ iracionální} \\ (-1)^{\frac{l+1}{2}} (l^3 - l) & \text{pro } \sqrt{n} = l. \end{cases}$$

Příklad: $n = 25$; $f\left(\frac{25 - 1}{8}\right) = 4$, $f\left(\frac{25 - 9}{8}\right) = 3$

$$24(1 \cdot 4 - 3 \cdot 3) = -120 = (-1)^{\frac{5+1}{2}} (5^3 - 5).$$

§ 13. Přímá verifikace základních vzorců.

Uvažujme tři dvojperiodické funkce proměnné v

$$f_1(v) = \frac{\mathfrak{F}_1(v)}{\mathfrak{F}_0(v)}, f_2(v) = \frac{\mathfrak{F}_2(v)}{\mathfrak{F}_0(v)}, f_3(v) = \frac{\mathfrak{F}_3(v)}{\mathfrak{F}_0(v)};$$

derivace funkce $f_1(v)$ jest rovněž dvojperiodická, a dává podnět k úvaze o výraze

$$\Phi = \mathfrak{F}_0(v) \cdot \mathfrak{F}_1'(v) - \mathfrak{F}_1(v) \mathfrak{F}_0'(v);$$

$$\mathfrak{F}_1(v) = -i \Sigma_{\nu=\pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots} (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{1}{4}\nu^2} \xi^\nu, \quad \mathfrak{F}_0(v) = \Sigma_{-\infty}^{\infty} (-1)^\mu q^{\mu^2} \xi^{2\mu}; \quad \xi = e^{\pi i}.$$

$$\mathfrak{F}_1'(v) = \pi \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} q^{\frac{1}{4}\nu^2} \nu \xi^\nu, \quad \mathfrak{F}_0'(v) = \pi i \Sigma (-1)^\mu q^{\mu^2} 2\mu \xi^{2\mu},$$

tedy

$$\begin{aligned} \frac{1}{\pi} \Phi &= \Sigma_{\mu, \nu} (-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \mu} \nu q^{\frac{1}{4}\nu^2 + \mu^2} \xi^{\nu - 2\mu} + \Sigma_{\mu, \nu} (-1)^{\frac{\nu-1}{2} + \mu} 2\mu q^{\frac{1}{4}\nu^2 + \mu^2} \xi^{\nu - 2\mu} \\ &= \Sigma_{n=\pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots} A_n \xi^n. \end{aligned}$$

Při stanovení A_n třeba klásti $\nu = n + 2\mu$, a vyjde

$$\begin{aligned} (-1)^{\frac{n-1}{2}} A_n &= \Sigma_{\mu=-\infty}^{\infty} (n + 4\mu) q^{\frac{1}{4}n^2 + 2\mu^2 + n\mu} = \\ &= n q^{\frac{1}{4}n^2} \Sigma_{\mu=-\infty}^{\infty} q^{2\mu^2 + n\mu} + q^{\frac{1}{4}n^2} \Sigma_{\mu=-\infty}^{\infty} 4\mu q^{2\mu^2 + n\mu} = \\ &= n q^{\frac{1}{4}n^2} \mathfrak{F}_3\left(\frac{n\tau}{2} \mid 2\tau\right) + \frac{2}{\pi i} q^{\frac{1}{4}n^2} \mathfrak{F}_3'\left(\frac{n\tau}{2} \mid 2\tau\right), \end{aligned}$$

takže

$$A_n = (-1)^{\frac{n-1}{2}} q^{\frac{1}{2}n^2} \mathfrak{D}_3\left(\frac{n\tau}{2} | 2\tau\right) \left[n + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{n\tau}{2}\right) \right],$$

kde

$$\varphi(u) = \frac{\mathfrak{D}_3'(u | 2\tau)}{\mathfrak{D}_3(u | 2\tau)}.$$

Patrně

$$\varphi(u + m \cdot 2\tau) = \varphi(u) - 2m\pi i;$$

poněvadž vždy

$$\frac{n}{2} = 2m \pm \frac{1}{2}, \quad \pm 1 = (-1)^{\frac{n-1}{2}},$$

máme

$$\begin{aligned} \varphi\left(\frac{n\tau}{2}\right) &= \varphi\left(\pm \frac{\tau}{2}\right) - 2m\pi i \\ n + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{n\tau}{2}\right) &= \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\pm \frac{\tau}{2}\right) \pm 1 = \\ &= \pm \left[1 + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right) \right], \end{aligned}$$

takže vychází

$$A_n = \left[1 + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right) \right] \cdot q^{\frac{1}{2}n^2} \mathfrak{D}_3\left(\frac{n\tau}{2} | 2\tau\right).$$

Podobně součin

$$\begin{aligned} \Phi_1 &= \mathfrak{D}_2(v) \mathfrak{D}_3(v) = \sum q^{\frac{1}{2}v^2 + \mu^2} \xi^{\nu - 2\mu} = \\ &= \sum A'_n \xi^n; \quad A'_n = \sum_{\substack{\mu = -\infty \\ \nu = \pm 1, \pm 3, \dots}} q^{\frac{1}{2}n^2 + 2\mu^2 + \mu n}, \end{aligned}$$

t. j.

$$A'_n = q^{\frac{1}{2}n^2} \mathfrak{D}_3\left(\frac{n\tau}{2} | 2\tau\right) = \frac{A_n}{1 + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right)};$$

tedy vychází

$$\begin{aligned} \mathfrak{D}_0(v) \mathfrak{D}_1'(v) - \mathfrak{D}_1(v) \mathfrak{D}_0'(v) &= \pi G \mathfrak{D}_2(v) \mathfrak{D}_3(v), \\ G &= 1 + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right). \end{aligned}$$

Pro $v=0$ vychází

$$\pi G \mathfrak{D}_2 \mathfrak{D}_3 = \mathfrak{D}_0 \mathfrak{D}_1', \quad G = \mathfrak{D}_0^2,$$

t. j.

$$\mathfrak{D}_0^2 = 1 + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right), \quad \varphi(u) = \frac{\mathfrak{D}_3'(u | 2\tau)}{\mathfrak{D}_3(u | 2\tau)}. \quad (1)$$

$$\frac{df_1(v)}{dv} = \pi \mathfrak{D}_0^2 f_2(v) f_3(v). \quad (2)$$

Podobně bychom zjistili

$$\frac{df_2(v)}{dv} = -\pi \mathfrak{D}_3^2 f_1(v) f_3(v), \quad (3)$$

$$\frac{df_3(v)}{dv} = -\pi \vartheta_2^2 f_1(v) f_2(v). \quad (4)$$

Znamenejme k vůli stručnosti

$$\pi \vartheta_0^2 = a, \quad \pi \vartheta_3^2 = b, \quad \pi \vartheta_2^2 = c; \quad f_1(v) = x, \quad f_2(v) = y, \quad f_3(v) = z;$$

naše rovnice znějí

$$x' = ayz, \quad y' = -bzx, \quad z' = -cxy;$$

odtud

$$bx' + ay' = 0, \quad cx' + az' = 0,$$

tedy integraci

$$bx^2 + ay^2 = a \frac{\vartheta_2^2}{\vartheta_0^2}, \quad cx^2 + az^2 = a \frac{\vartheta_3^2}{\vartheta_0^2},$$

čili

$$\begin{aligned} \vartheta_3^2 f_1^2(v) + \vartheta_0^2 f_2^2(v) &= \vartheta_2^2, \\ \vartheta_2^2 f_1^2(v) + \vartheta_0^2 f_3^2(v) &= \vartheta_3^2, \end{aligned} \quad (A)$$

z čehož po zavedení symboliky $sn u$, $cn u$, $dn u$ máme

$$cn^2 u = 1 - sn^2 u, \quad dn^2 u = 1 - k^2 sn^2 u,$$

$$\frac{d sn u}{du} = cn u \, dn u = \sqrt{(1 - sn^2 u)(1 - k^2 sn^2 u)} \quad \text{atd.}$$

Výsledek (1)

$$\vartheta_0^2 = 1 + \frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right)$$

je sám o sobě zajímavý; tu máme pro $u = \frac{\tau}{2}$

$$\vartheta_3'(u) = 2\pi i \sum_{-\infty}^{\infty} \nu q^{2\nu + \nu},$$

tedy

$$\vartheta_0^2 = 1 + 4 \frac{\sum \nu q^{2(\nu + \frac{1}{2})^2 - \frac{1}{4}}}{\sum q^{2(\nu + \frac{1}{2})^2 - \frac{1}{4}}}$$

$$\vartheta_0^2 = \frac{\sum_{-\infty, \infty} (4\nu + 1) q^{2(\nu + \frac{1}{2})^2}}{\sum_{-\infty, \infty} q^{2(\nu + \frac{1}{2})^2}} =$$

$$= \frac{q^{\frac{1}{2}} - 3q^{\frac{9}{2}} + 5q^{\frac{25}{2}} - 7q^{\frac{49}{2}} + 9q^{\frac{81}{2}} - \dots}{q^{\frac{1}{2}} + q^{\frac{9}{2}} + q^{\frac{25}{2}} + q^{\frac{49}{2}} + \dots} = \frac{1}{\pi} \frac{\vartheta_1'(0|\frac{\tau}{2})}{\vartheta_2(0|\frac{\tau}{2})}. \quad (1a)$$

Dále máme

$$\frac{2}{\pi i} \frac{\vartheta_3'(u|2\tau)}{\vartheta_3(u|2\tau)} = 4 \sum_1^{\infty} \left(\frac{q^{4\nu-2} e^{2u\pi i}}{1 + q^{4\nu-2} e^{2u\pi i}} - \frac{q^{4\nu-2} e^{-2u\pi i}}{1 + q^{4\nu-2} e^{-2u\pi i}} \right)$$

$$\frac{2}{\pi i} \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right) = 4 \sum_1^{\infty} \left(\frac{q^{4\nu-1}}{1 + q^{4\nu-1}} - \frac{q^{4\nu-3}}{1 + q^{4\nu-3}} \right) = -4 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} q^{\lambda}}{1 + q^{\lambda}}.$$

Odtud tedy známé již řady ($\lambda = 1, 3, 5, 7, \dots$)

$$\mathfrak{D}_0^2 = 1 - 4 \Sigma (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^\lambda}{1+q^\lambda} \quad (1b)$$

a záměnou q za $-q$

$$\mathfrak{D}_3^2 = 1 + 4 \Sigma (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^\lambda}{1-q^\lambda}. \quad (1c)$$

Z (1a) a (1b), t. j.

$$\mathfrak{D}_0^2 = 1 + 4 \Sigma (-1)^{\frac{\lambda-1}{2} + \mu} q^{\lambda\mu} = 1 + 4 \Sigma s(n) q^n,$$

plyne pro funkci

$$s(n) = \Sigma_{\delta} (-1)^{\frac{\delta-1}{2} + \frac{n}{\delta}} \quad (5)$$

jednoduchý vztah

$$\Sigma q^{\frac{\nu^2}{8}} + 4 \Sigma q^{\frac{\nu^2}{8} + \mu} s(\mu) = \Sigma (-1)^{\frac{\nu-1}{2}} \nu q^{\frac{\nu^2}{8}}.$$

Součinitel při $q^{\frac{n}{8}}$, $n \equiv 1 \pmod{8}$ dává

$$4 \Sigma_{\nu=1,3,5,\dots} s\left(\frac{n-\nu^2}{8}\right) = \begin{cases} 0, & \text{je-li } \sqrt{n} \text{ iracionální} \\ (-1)^{\frac{l-1}{2}} l - 1 & \text{pro } \sqrt{n} = l. \end{cases} \quad (5^*)$$

Příklad: $n = 65$; $s(8) + s(7) + s(5) + s(2) = 0$.

$$s(8) = 1, \quad s(7) = 0, \quad s(5) = -2, \quad s(2) = 1.$$

$$n = 25; \quad s(3) + s(2) = 0 + 1; \quad 4 = 5 - 1.$$

Na základě identity

$$(2\nu + 1)^2 = 8 \binom{\nu + 1}{2} + 1$$

můžeme pravou stranu v (1a) psát

$$\frac{\Sigma (-1)^\nu (2\nu + 1) q^{\binom{\nu+1}{2}}}{\Sigma q^{\binom{\nu+1}{2}}}$$

a máme pak identitu

$$\Sigma q^{\binom{\nu+1}{2}} + 4 \Sigma s(\mu) q^{\mu + \binom{\nu+1}{2}} = \Sigma (-1)^\nu (2\nu + 1) q^{\binom{\nu+1}{2}},$$

z níž plyne

$$4 \Sigma_{\mu=0,1,2,3,\dots} s\left[n - \binom{\nu+1}{2}\right] = \begin{cases} 0, & \text{není-li } n \text{ triangulární} \\ (-1)^m (2m + 1) - 1, & \text{je-li } n = \binom{m+1}{2}. \end{cases}$$

Příklad: $n = 9$; $s(9) + s(8) + s(6) + s(3) = -1 + 1 + 0 + 0 = 0$;

$$n = 18; \quad s(18) + s(17) + s(15) + s(12) + s(8) + s(3) = \\ = 1 - 2 + 0 + 0 + 1 + 0 = 0.$$

Rovnici (1 a) lze psát

$$\mathfrak{J}_0^2 = \frac{1}{\pi} \frac{\mathfrak{J}'_1(0|\frac{\tau}{2})}{\mathfrak{J}_2(0|\frac{\tau}{2})} = \mathfrak{J}_0(0|\frac{\tau}{2}) \mathfrak{J}_3(0|\frac{\tau}{2})$$

a poněvadž z řad theta bezprostředně plyne

$$\mathfrak{J}_0(0|\frac{\tau}{2}) = \mathfrak{J}_3(0|2\tau) - \mathfrak{J}_2(0|2\tau), \quad \mathfrak{J}_3(0|\frac{\tau}{2}) = \mathfrak{J}_3(0|2\tau) + \mathfrak{J}_2(0|2\tau),$$

vychází

$$\mathfrak{J}_0^2 = \mathfrak{J}_3^2(0|2\tau) - \mathfrak{J}_2^2(0|2\tau). \quad (1 d)$$

Zde jest

$$\mathfrak{J}_0^2 = 1 - 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^\lambda}{1+q^\lambda}, \quad \mathfrak{J}_3^2(0|2\tau) = 1 + 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^{2\lambda}}{1-q^{2\lambda}},$$

takže

$$\mathfrak{J}_2^2(0|2\tau) = 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \left(\frac{q^{2\lambda}}{1-q^{2\lambda}} + \frac{q^\lambda}{1+q^\lambda} \right) = 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^\lambda}{1-q^{2\lambda}},$$

a vymění-li se τ za $\frac{\tau}{2}$:

$$\mathfrak{J}_2^2 = 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^{\frac{\lambda}{2}}}{1-q^\lambda}, \quad (\lambda = 1, 3, 5, \dots). \quad (1 e)$$

Radu (1 c) převedme v dvojnásobnou

$$\Sigma(-1)^\mu q^{(2\mu+1)\nu} \quad (\mu \geq 0, \nu > 0)$$

a štěpme ji ve dvě I ($\nu > \mu$) a II ($\mu \geq \nu$).

V první píšme $\nu = \mu + \alpha$,

$$I = \Sigma(-1)^\mu q^{(2\mu+1)(\mu+\alpha)} = \sum_{\mu=0}^{\infty} (-1)^\mu q^{(2\mu+1)(\mu+1)} \frac{1}{1-q^{2\mu+1}},$$

$$II = \Sigma(-1)^{\nu+\alpha} q^{(2\nu+1+2\alpha)\nu} = \sum_1^{\infty} (-1)^\nu q^{\nu(2\nu+1)} \frac{1}{1+q^{2\nu}},$$

takže máme rychle konvergentní řadu

$$\mathfrak{J}_3^2 = 1 + 4 \sum_1^{\infty} (-1)^\nu \frac{q^{2\nu^2+\nu}}{1+q^{2\nu}} - 4 \sum_1^{\infty} (-1)^\nu \frac{q^{2\nu^2-\nu}}{1-q^{2\nu-1}}.$$

Podobně máme z (1 e)

$$\begin{aligned} \mathfrak{J}_2^2 &= 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} q^{\frac{1}{2}\lambda^2} + 4 \Sigma(-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} q^{\frac{1}{2}\lambda^2+\lambda} \left(\frac{1}{1-q^\lambda} - \frac{1}{1+q^\lambda} \right) = \\ &= 4 \Sigma_{\lambda=1,3,5,\dots} (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} q^{\frac{1}{2}\lambda^2} \left\{ 1 + \frac{2q^\lambda}{1-q^{2\lambda}} \right\}. \end{aligned}$$

Vzorce (A) lze považovati za kvadratické vztahy mezi funkcemi $\mathfrak{F}_\nu(v)$

$$\begin{aligned}\mathfrak{F}_0^2 \mathfrak{F}_2^2(v) &= \mathfrak{F}_2^2 \mathfrak{F}_0^2(v) - \mathfrak{F}_2^2 \mathfrak{F}_1^2(v), \\ \mathfrak{F}_0^2 \mathfrak{F}_3^2(v) &= \mathfrak{F}_3^2 \mathfrak{F}_0^2(v) - \mathfrak{F}_2^2 \mathfrak{F}_1^2(v).\end{aligned}$$

K těmto vztahům připojme ještě určení funkce $\mathfrak{F}_1(2u)$; její nulová místa jsou až na periody $m + n\tau$ patrně $0, \frac{1}{2}, \frac{\tau}{2}, \frac{1+\tau}{2}$, tedy souhrn nulových míst funkcí $\mathfrak{F}_1(u), \mathfrak{F}_2(u), \mathfrak{F}_0(u), \mathfrak{F}_3(u)$, která jsou vespolek různá; tudíž podíl

$$f(u) = \frac{\mathfrak{F}_1(2u)}{\mathfrak{F}_0(u) \mathfrak{F}_1(u) \mathfrak{F}_2(u) \mathfrak{F}_3(u)}$$

je transcendentně celistvá; mimo to jest

$$f(u+1) = f(u), \quad f(u+\tau) = f(u);$$

pro reálná u jest $f(u)$ reálné; rovněž pro ryze pomyslná. Funkce $f(u)$ je reálnou na obvodě obdélníku $(0; 1, \tau)$ a tedy konstantou:

$$\begin{aligned}f(u) &= \frac{2}{\mathfrak{F}_0 \mathfrak{F}_2 \mathfrak{F}_3}, \\ \mathfrak{F}_1(2u) &= \frac{2 \mathfrak{F}_1(u) \mathfrak{F}_0(u) \mathfrak{F}_2(u) \mathfrak{F}_3(u)}{\mathfrak{F}_0 \mathfrak{F}_2 \mathfrak{F}_3}.\end{aligned}$$

Aby verifikace byla úplná, třeba ještě odvoditi věty addiční platné pro funkce theta. Tu již jsou však dány předpoklady pro důkaz vzorce (1) vyložený v § 6

$$\frac{H'(0)^2 H(u+v) H(u-v)}{H^2(u) H^2(v)} = \frac{1}{sn^2 v} - \frac{1}{sn^2 u},$$

a z něho plynoucí vztah (2)

$$\frac{H'(0)^2 H(u+v) H(u-v)}{k^2 \Theta^2(u) \Theta^2(v)} = sn^2 u - sn^2 v,$$

poněvadž vzorec pro

$$sn(u+c), \quad cn(u+c), \quad dn(u+c), \quad c = K, \quad iK', \quad K + iK'$$

odpovídají vzorcům pro

$$\mathfrak{F}_\nu\left(v + \frac{1}{2}\right), \quad \mathfrak{F}_\nu\left(v + \frac{\tau}{2}\right), \quad \mathfrak{F}_\nu\left(v + \frac{1+\tau}{2}\right),$$

a netřeba je zvláště odvozovati.

Odstraňme jmenovatele a obdržíme po zavedení funkcí \mathfrak{F}

$$\mathfrak{F}_0^2 \mathfrak{F}_1(u+v) \mathfrak{F}_1(u-v) = \mathfrak{F}_0^2(v) \mathfrak{F}_1^2(u) - \mathfrak{F}_0^2(u) \mathfrak{F}_1^2(v), \quad (6)$$

při čemž určení konstanty se stane nejpohodlněji v novém tvaru substitucí $u=0$.

Dále jsou funkce

$$\frac{\mathcal{J}_0(u+v) \mathcal{J}_1(u-v) + \mathcal{J}_0(u-v) \mathcal{J}_1(u+v)}{\mathcal{J}_0(u) \mathcal{J}_1(u)} = F_1(u),$$

$$\frac{\mathcal{J}_0(u+v) \mathcal{J}_1(u-v) - \mathcal{J}_0(u-v) \mathcal{J}_1(u+v)}{\mathcal{J}_2(u) \mathcal{J}_3(u)} = F_2(u)$$

synektické. Neboť u $F_1(u)$ vymizí čitatel pro $u=0$, a pro $u = \frac{\tau}{2}$, kdy $\mathcal{J}_0(u)=0$, je čitatel dle základních vzorců

$$-e^{-2\pi i \frac{\tau}{4}} \mathcal{J}_1(v) \mathcal{J}_0(-v) - e^{-2\pi i \frac{\tau}{4}} \mathcal{J}_1(-v) \mathcal{J}_0(v) = 0;$$

podobně u $F_2(u)$ je pro $u = \frac{1}{2}$ čitatel

$$\mathcal{J}_3(v) \mathcal{J}_2(-v) - \mathcal{J}_3(-v) \mathcal{J}_2(v) = 0,$$

a pro $u = \frac{1+\tau}{2}$

$$e^{-2\pi i \frac{\tau}{4}} \mathcal{J}_2(v) \cdot \mathcal{J}_3(-v) - e^{-2\pi i \frac{\tau}{4}} \mathcal{J}_2(-v) \mathcal{J}_3(v) = 0.$$

Poněvadž funkce ty mají periody 1 a τ , jsou synektické v celé rovině. Volíme-li dále v reálné, jsou obě funkce reálné pro reálná u , a také pro u ryze pomyslná; neboť pro $u = ix$ jest

$$F_1(ix) = \frac{-\mathcal{J}_0(v+ix) \mathcal{J}_1(v-ix) + \mathcal{J}_0(v-ix) \mathcal{J}_1(v+ix)}{\mathcal{J}_0(ix) \mathcal{J}_1(ix)}$$

a tedy čitatel jako rozdíl sdružených veličin ryze pomyslný, tedy zlomek reálný. Podobně u $F_2(ix)$ jsou oba členy zlomku reálné.

Funkce $F_1(u)$, $F_2(u)$ jsou na obdélníku $(0; 1, \tau)$ synektické a na okraji reálné, jsou stálé a sice jest ($u=0$)

$$F_2 = -\frac{2 \mathcal{J}_0(v) \mathcal{J}_1(v)}{\mathcal{J}_2 \mathcal{J}_3}$$

a (pro $u = \frac{1}{2}$)

$$F_1 = \frac{2 \mathcal{J}_2(v) \mathcal{J}_3(v)}{\mathcal{J}_2 \mathcal{J}_3}.$$

Z našich zlomků odstraňme nejprve jmenovatele a sečteme výsledky i obdržíme

$$\mathcal{J}_2 \mathcal{J}_3 \mathcal{J}_0(u+v) \mathcal{J}_1(u-v) = \mathcal{J}_0(u) \mathcal{J}_1(u) \mathcal{J}_2(v) \mathcal{J}_3(v) - \mathcal{J}_0(v) \mathcal{J}_1(v) \mathcal{J}_2(u) \mathcal{J}_3(u). \quad (7)$$

Zcela podobně nalezneme

$$\mathfrak{J}_0(u+v)\mathfrak{J}_2(u-v) + \mathfrak{J}_0(u-v)\mathfrak{J}_2(u+v) = \frac{2\mathfrak{J}_0(u)\mathfrak{J}_2(u)\mathfrak{J}_0(v)\mathfrak{J}_2(v)}{\mathfrak{J}_0\mathfrak{J}_2},$$

$$\mathfrak{J}_0(u+v)\mathfrak{J}_2(u-v) - \mathfrak{J}_0(u-v)\mathfrak{J}_2(u+v) = \frac{2\mathfrak{J}_1(u)\mathfrak{J}_3(u)\mathfrak{J}_1(v)\mathfrak{J}_3(v)}{\mathfrak{J}_0\mathfrak{J}_2},$$

$$\mathfrak{J}_0(u+v)\mathfrak{J}_3(u-v) + \mathfrak{J}_0(u-v)\mathfrak{J}_3(u+v) = \frac{2\mathfrak{J}_0(u)\mathfrak{J}_3(u)\mathfrak{J}_0(v)\mathfrak{J}_3(v)}{\mathfrak{J}_0\mathfrak{J}_3},$$

$$\mathfrak{J}_0(u+v)\mathfrak{J}_3(u-v) - \mathfrak{J}_0(u-v)\mathfrak{J}_3(u+v) = \frac{2\mathfrak{J}_1(u)\mathfrak{J}_2(u)\mathfrak{J}_1(v)\mathfrak{J}_2(v)}{\mathfrak{J}_0\mathfrak{J}_3},$$

takže vycházejí vztahy

$$\mathfrak{J}_0\mathfrak{J}_2\mathfrak{J}_0(u+v)\mathfrak{J}_2(u-v) = \mathfrak{J}_0(u)\mathfrak{J}_2(u)\mathfrak{J}_0(v)\mathfrak{J}_2(v) + \mathfrak{J}_1(u)\mathfrak{J}_3(u)\mathfrak{J}_1(v)\mathfrak{J}_3(v), \quad (8)$$

$$\mathfrak{J}_0\mathfrak{J}_3\mathfrak{J}_0(u+v)\mathfrak{J}_3(u-v) = \mathfrak{J}_0(u)\mathfrak{J}_3(u)\mathfrak{J}_0(v)\mathfrak{J}_3(v) + \mathfrak{J}_1(u)\mathfrak{J}_2(u)\mathfrak{J}_1(v)\mathfrak{J}_2(v). \quad (9)$$

Z (6) plyne pak ještě dosazením $u + \frac{1}{2}$ a $u + \frac{1+\tau}{2}$

$$\mathfrak{J}_0^2\mathfrak{J}_2(u+v)\mathfrak{J}_2(u-v) = \mathfrak{J}_0^2(v)\mathfrak{J}_2^2(u) - \mathfrak{J}_3^2(u)\mathfrak{J}_1^2(v), \quad (8^0)$$

$$\mathfrak{J}_0^2\mathfrak{J}_3(u+v)\mathfrak{J}_3(u-v) = \mathfrak{J}_0^2(v)\mathfrak{J}_3^2(u) - \mathfrak{J}_2^2(u)\mathfrak{J}_1^2(v). \quad (9^0)$$

Dělením výrazů (6) a (7), pak (8⁰), (8) a (9⁰), (9) vycházejí věty adiční

$$\frac{\mathfrak{J}_0^2}{\mathfrak{J}_2\mathfrak{J}_3}f_1(u+v) = \frac{f_1^2(u) - f_1^2(v)}{f_1(u)f_2(v)f_3(v) - f_1(v)f_2(u)f_3(u)},$$

$$\frac{\mathfrak{J}_0}{\mathfrak{J}_2}f_2(u+v) = \frac{f_2^2(u) - f_3^2(u)f_1^2(v)}{f_2(u)f_2(v) + f_1(u)f_3(v)f_1(v)f_3(v)},$$

$$\frac{\mathfrak{J}_0}{\mathfrak{J}_3}f_3(u+v) = \frac{f_3^2(u) - f_2^2(u)f_1^2(v)}{f_3(u)f_3(v) + f_1(u)f_2(u)f_1(v)f_2(v)}.$$

Zde dosadíme $\frac{u}{2K}, \frac{v}{2K}$ za u a v , a užitíme hodnot

$$f_1\left(\frac{u}{2K}\right) = \frac{\mathfrak{J}_2}{\mathfrak{J}_3} \operatorname{sn} u, f_2\left(\frac{u}{2K}\right) = \frac{\mathfrak{J}_2}{\mathfrak{J}_0} \operatorname{cn} u,$$

$$f_3\left(\frac{u}{2K}\right) = \frac{\mathfrak{J}_3}{\mathfrak{J}_0} \operatorname{dn} u,$$

a obdržíme nejprve

$$\operatorname{sn}(u+v) = \frac{\operatorname{sn}^2 u - \operatorname{sn}^2 v}{\operatorname{sn} u \operatorname{cn} v \operatorname{dn} v - \operatorname{sn} v \operatorname{cn} u \operatorname{dn} u},$$

$$\operatorname{cn}(u+v) = \frac{\operatorname{cn}^2 u - \operatorname{dn}^2 u \operatorname{sn}^2 v}{\operatorname{cn} u \operatorname{cn} v + \operatorname{sn} u \operatorname{dn} u \operatorname{sn} v \operatorname{dn} v},$$

$$\operatorname{dn}(u+v) = \frac{\operatorname{dn}^2 u - k^2 \operatorname{cn}^2 u \operatorname{sn}^2 v}{\operatorname{dn} u \operatorname{dn} v + k^2 \operatorname{sn} u \operatorname{sn} v \operatorname{cn} u \operatorname{cn} v}.$$

U prvního z těchto vzorců rozšíříme zlomek výrazem, který ze

jmenovatele vychází změnou znaménka — za +. Při označení

$$snu = s, \quad snv = s_1$$

máme pak

$$sn(u+v) = \frac{(s^2 - s_1^2)(snu \, cnv \, dnv + snv \, cnu \, dnu)}{s^2 [1 - (1 + k^2)s_1^2 + k^2 s_1^4] - s_1^2 [1 - (1 + k^2)s^2 + k^2 s^4]};$$

jmenovatel přejde na $(s^2 - s_1^2)(1 - k^2 s^2 s_1^2)$, a tak známý vztah

$$sn(u+v) = \frac{snu \, cnv \, dnv + snv \, cnu \, dnu}{1 - k^2 sn^2 u \, sn^2 v}. \quad (\alpha)$$

Počínáme-li si podobně u druhého zlomku, objeví se ve jmenovateli

$$\begin{aligned} & cn^2 u \, cn^2 v - sn^2 u \, dn^2 u \, sn^2 v \, dn^2 v = \\ & = 1 - (s^2 + s_1^2) + s^2 s_1^2 [k^2 (s^2 + s_1^2) - k^4 s^2 s_1^2] = \\ & = 1 - k^4 s^4 s_1^4 - (s^2 + s_1^2)(1 - k^2 s^2 s_1^2) = \\ & = (1 - k^2 s^2 s_1^2)(1 + k^2 s^2 s_1^2 - s^2 - s_1^2). \end{aligned}$$

Činitel

$$1 + k^2 s^2 s_1^2 - s^2 - s_1^2 = cn^2 u - dn^2 u \, sn^2 v$$

krátí se proti čitateli a zbývá

$$cn(u+v) = \frac{cnu \, cnv - snu \, dnu \, snv \, dnv}{1 - k^2 sn^2 u \, sn^2 v}. \quad (\beta)$$

Při úpravě třetího zlomku $dn(u+v)$ vyskytne se ve jmenovateli

$$\begin{aligned} & dn^2 u \, dn^2 v - k^4 sn^2 u \, sn^2 v \, cn^2 u \, cn^2 v = \\ & = 1 - k^2 (s^2 + s_1^2) + k^4 s_1^2 s^2 - k^4 s^2 s_1^2 (1 - s^2 - s_1^2 + s^2 s_1^2) = \\ & = 1 - k^4 s^4 s_1^4 - k^2 (s^2 + s_1^2)(1 - k^2 s^2 s_1^2) = \\ & = (1 - k^2 s^2 s_1^2)(1 + k^2 s^2 s_1^2 - k^2 s^2 - k^2 s_1^2) \end{aligned}$$

a vyjde

$$dn(u+v) = \frac{dnu \, dnv - k^2 snu \, snv \, cnu \, cnv}{1 - k^2 sn^2 u \, sn^2 v}. \quad (\gamma)$$

Vzorce (β) a (γ) dávají bezprostředně

$$cn(u+v) = cnu \, cnv - snu \, snv \, dn(u+v); \quad (\delta)$$

píšeme-li jej pro argumenty $u+v$, $-v$, vyjde

$$cnu = cn(u+v) \, cnv + sn(u+v) \, snv \, dnu. \quad (\epsilon)$$

Znamenejme

$$amu = \varphi, \quad amv = \psi, \quad am(u+v) = \sigma,$$

naše vzorce pak znějí

$$\begin{aligned} \cos \sigma &= \cos \varphi \cos \psi - \sin \varphi \sin \psi \Delta \sigma, \\ \cos \varphi &= \cos \sigma \cos \psi + \sin \sigma \sin \psi \Delta \varphi. \end{aligned}$$

Do druhého vložíme za $\cos \sigma$ výraz první:

$$\cos \varphi = \cos \varphi \cos^2 \psi + \sin \sigma \sin \psi \Delta \varphi - \sin \varphi \sin \psi \cos \psi \Delta \sigma;$$

první člen zprava převedeme na levou stranu a krátíme $\sin \psi$; vyjde

$$\Delta \varphi = \frac{\cos \varphi \sin \psi + \sin \varphi \cos \psi \Delta \sigma}{\sin \sigma};$$

podobně

$$\Delta \psi = \frac{\cos \psi \sin \varphi + \sin \psi \cos \varphi \Delta \sigma}{\sin \sigma},$$

a odtud (věta o součtu amplitud)

$$\Delta \varphi + \Delta \psi = \frac{\Delta \sigma + 1}{\sin \sigma} \sin(\varphi + \psi), \quad \Delta \varphi - \Delta \psi = \frac{\Delta \sigma - 1}{\sin \sigma} \sin(\varphi - \psi). \quad (\eta)$$

Vzorce (α) a (β) dávají dělením

$$\operatorname{tg} am(u + v) = \frac{\operatorname{tg} am u \cdot \operatorname{dn} v + \operatorname{tg} am v \operatorname{dn} u}{1 - \operatorname{tg} am u \operatorname{tg} am v \operatorname{dn} u \operatorname{dn} v},$$

t. j.

$$\operatorname{tg} \sigma = \frac{\operatorname{tg} \varphi \Delta \psi + \operatorname{tg} \psi \Delta \varphi}{1 - \operatorname{tg} \varphi \operatorname{tg} \psi \Delta \varphi \Delta \psi};$$

při počítání $\operatorname{tg} am(u + v)$ za daných φ, ψ zavedeme úhly ω a ϑ

$$\operatorname{tg} \varphi \Delta \psi = \operatorname{tg} \omega, \quad \operatorname{tg} \psi \Delta \varphi = \operatorname{tg} \vartheta,$$

načež

$$\operatorname{tg} am(u + v) = \operatorname{tg}(\omega + \vartheta).$$

Položíme $\frac{u}{2}$ za u a v :

$$\operatorname{tg} am u = \operatorname{tg} 2\omega, \quad \operatorname{tg} \omega = \operatorname{tg} am \frac{u}{2} \operatorname{dn} \frac{u}{2}$$

a dle (η)

$$\frac{\operatorname{dn} \frac{u}{2}}{\operatorname{sn} \frac{u}{2} \operatorname{cn} \frac{u}{2}} = \frac{\operatorname{dn} u + 1}{\operatorname{sn} u};$$

obě rovnice dají

$$\operatorname{sn}^2 \frac{u}{2} = \operatorname{tg} \omega \cdot \frac{\operatorname{sn} u}{\operatorname{dn} u + 1} = \operatorname{tg} \omega \cdot \frac{\sin 2\omega}{1 + \mathcal{A}(2\omega)},$$

$$\operatorname{sn} \frac{u}{2} = \sin \omega \sqrt{\frac{2}{1 + \mathcal{A}(2\omega)}}; \quad \operatorname{tg} 2\omega = \frac{\operatorname{sn} u}{\operatorname{cn} u}.$$

Odtud pak vzhledem k výrazu $\operatorname{tg} \omega$

$$\frac{\operatorname{cn} \frac{u}{2}}{\operatorname{dn} \frac{u}{2}} = \cos \omega \sqrt{\frac{2}{1 + \mathcal{A}(2\omega)}}, \quad \operatorname{cn} \frac{u}{2} = \sqrt{\frac{\mathcal{A}(2\omega) + \cos 2\omega}{1 + \mathcal{A}(2\omega)}},$$

$$\frac{1}{dn \frac{u}{2}} = \cos \omega \sqrt{\frac{2}{\Delta(2\omega) + \cos 2\omega}}$$

Ze vzorce (a) máme ($u = v$)

$$sn 2u = \frac{2 sn u cn u dn u}{1 - k^2 sn^4 u};$$

identity

$$1 - k^2 sn^4 u = cn^2 u + sn^2 u dn^2 u = dn^2 u + k^2 sn^2 u cn^2 u$$

umožňují tvar*

$$1 + sn 2u = \frac{(cn u + sn u dn u)^2}{1 - k^2 sn^4 u}, \quad 1 + k sn 2u = \frac{(dn u + k sn u cn u)^2}{1 - k^2 sn^4 u}.$$

Dále máme

$$cn 2u = \frac{cn^2 u - sn^2 u dn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u};$$

čitatel = $1 - 2s^2 + k^2 s^4$, tedy

$$1 + cn 2u = \frac{2(1 - s^2)}{1 - k^2 s^4}, \quad s = sn u,$$

t. j.

$$1 + cn 2u = \frac{2 cn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u}, \quad 1 - cn 2u = \frac{2 sn^2 u dn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u}.$$

Konečně poskytně

$$dn 2u = \frac{dn^2 u - k^2 sn^2 u cn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u}$$

vztahy

$$1 + dn 2u = \frac{2 dn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u}, \quad 1 - dn 2u = \frac{2 k^2 sn^2 u cn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u}.$$

Odtud plynou jednoduché vzorce

$$\sqrt{\frac{1 - cn 2u}{1 + cn 2u}} = -\frac{d \log cn u}{du}, \quad \sqrt{\frac{1 - dn 2u}{1 + dn 2u}} = -\frac{1}{k} \frac{d \log dn u}{du}.$$

Konečně

$$dn 2u + k' sn 2u = \frac{(k' sn u + cn u dn u)^2}{1 - k^2 sn^4 u}.$$

Poněvadž jmenovatel $1 - k^2 sn^4 u$ má derivaci $-4k^2 sn^3 u cn u dn u$, která s ním nikdy současně nemizí, jsou jeho nullová místa 1. stupně. Z funkci

$$\sqrt{1 \pm sn u}, \quad \sqrt{1 \pm k sn u}, \quad \sqrt{1 \pm cn u}, \quad \sqrt{1 \pm dn u}, \quad \sqrt{dn u \pm k' sn u} \quad (10)$$

* Hermite, Note etc. p. 814.

žádná není jednoznačná, je však jednoznačnou funkcí podíl a součin každých dvou z nich.

Můžeme k nim připojit e^{iamu} , poněvadž

$$e^{iamu} = cn u + i sn u = \frac{\left(cn \frac{u}{2} + i sn \frac{u}{2} dn \frac{u}{2} \right)^2}{1 - k^2 sn^4 \frac{u}{2}}.$$

Kromě uvedených rovnic zasluhují zmínku ještě následující, kde $s = sn u$:

$$(dn 2u - k')(1 - k^2 sn^4 u) = 1 - 2k^2 s^2 + (1 + k')k^2 s^4 - k';$$

po dosazení $k^2 = (1 + k')(1 - k')$ přejde pravá strana v

$$(1 - k')[1 - (1 + k')s^2]^2,$$

tedy

$$dn 2u - k' = (1 - k') \frac{[1 - (1 + k') sn^2 u]^2}{1 - k^2 sn^4 u},$$

$$dn 2u + k' = (1 + k') \frac{[1 - (1 - k') sn^2 u]^2}{1 - k^2 sn^4 u},$$

$$\frac{dn 2u - k'}{dn 2u + k'} = \frac{1 - k'}{1 + k'} \frac{(cn^2 u - k' sn^2 u)^2}{(cn^2 u + k' sn^2 u)^2}.$$

Dále jest

$$\begin{aligned} (k cn 2u + ik')(1 - k^2 s^4) &= k(1 - s^2) - k s^2(1 - k^2 s^2) + ik' - ik' k^2 s^4 = \\ &= k + ik' - 2k s^2 + k^2(k - ik') s^4, \end{aligned}$$

což vzhledem k identitě $(k + ik')(k - ik') = 1$ lze psáti

$$(k + ik')[1 - 2k(k - ik')s^2 + k^2(k - ik')^2 s^4],$$

tedy

$$\frac{k cn 2u + ik'}{k + ik'} = \frac{[1 - k(k - ik') sn^2 u]^2}{1 - k^2 sn^4 u} = \frac{[dn^2 u + ikk' sn^2 u]^2}{1 - k^2 sn^4 u},$$

$$\frac{k cn 2u + ik'}{k cn 2u - ik'} = \frac{k + ik'}{k - ik'} \frac{(dn^2 u + ikk' sn^2 u)^2}{(dn^2 u - ikk' sn^2 u)^2}.$$

Konečně

$$dn 2u + cn 2u = \frac{2 cn^2 u dn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u}, \quad dn 2u - cn 2u = \frac{2 k^2 sn^2 u}{1 - k^2 sn^4 u},$$

$$\frac{dn 2u + k cn 2u}{1 + k} = \frac{1 - k sn^2 u}{1 + k sn^2 u}.$$

Vyjádríme-li funkce $1 \pm snu$ elliptickými transcendentami $H\left(\frac{u}{2}\right)$, $\Theta\left(\frac{u}{2}\right)$ objeví se jako společný jmenovatel

$$\Theta^4\left(\frac{u}{2}\right)(1 - k^2 sn^4 \frac{u}{2}) = \Theta^4\left(\frac{u}{2}\right) - H^4\left(\frac{u}{2}\right).$$

Tato funkce vymizí na místech, na nichž $sn u = \infty$, tedy zároveň s $\Theta(u)$, a podíl

$$f(u) = \frac{\Theta^4\left(\frac{u}{2}\right) - H^4\left(\frac{u}{2}\right)}{\Theta(u)}$$

má zřejmě periody $4K$ a $4iK'$; je pak reálným na obvodě obdélníka $(0; 4K, 4iK')$, musí tedy jakožto funkce synektická býti stálou veličinou; $u = 0$ dává

$$f(0) = \Theta^3(0).$$

takže

$$\Theta^4\left(\frac{u}{2}\right) - H^4\left(\frac{u}{2}\right) = \mathcal{J}_0^3 \Theta(u),$$

$$\mathcal{J}_0^4(v) - \mathcal{J}_1^4(v) = \mathcal{J}_0^3 \mathcal{J}_0(2v)$$

a dosadíme-li $v + \frac{1}{2}$

$$\mathcal{J}_3^4(v) - \mathcal{J}_2^4(v) = \mathcal{J}_0^3 \mathcal{J}_0(2v). \quad (11)$$

Vložme sem

$$\mathcal{J}_3(v) = \sum_a^{-x, x} q^{a^2} \xi^{2a}, \quad \mathcal{J}_2(v) = \sum_{\alpha=-1, -3, -5, \dots}^{\alpha^2} q^{\frac{\alpha^2}{4}} \xi^{\alpha}, \quad \xi = e^{v\pi i},$$

zní levá strana

$$\sum_{a, b, c, d} q^{a^2 + b^2 + c^2 + d^2} \xi^{2(a+b+c+d)} - \sum_{\alpha, \beta, \gamma, \delta} q^{\frac{1}{4}(\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + \delta^2)} \xi^{\alpha + \beta + \gamma + \delta}.$$

Stálé členy v těchto řadách vzniknou z podmínek

$$a + b + c + d = 0, \quad \alpha + \beta + \gamma + \delta = 0$$

a odtud máme identitu

$$\mathcal{J}_0^3 = \sum q^{a^2 + b^2 + c^2 + (a+b+c)^2} - \sum q^{\frac{1}{4}[\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + (\alpha + \beta + \gamma)^2]}. \quad (11^0)$$

Zde můžeme vyměnit q za $-q$,

$$\mathcal{J}_3^3 = \sum_{a, b, c}^{-x, \infty} q^{a^2 + b^2 + c^2 + (a+b+c)^2} + \sum_{\alpha, \beta, \gamma} q^{\frac{1}{4}[\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + (\alpha + \beta + \gamma)^2]}. \quad (11^1)$$

První řada obsahuje samé mocnosti sudé, druhá se skládá z mocností lichých; odtud soudíme, že

rozkladů čísla n ve tři čtverce

$$(n = x^2 + y^2 + z^2; x, y, z = 0, \pm 1, \pm 2, \dots)$$

je tolik jako rozkladů

$$n = a^2 + b^2 + c^2 + (a + b + c)^2, \quad (a, b, c = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots)$$

je-li n sudé, ale tolik jako rozkladů

$$4n = \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + (\alpha + \beta + \gamma)^2, \quad (\alpha, \beta, \gamma = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots)$$

je-li n liché.

Tyto rozklady tedy neexistují pro čísla tvaru $4k + 7$, která nelze rozložit ve tři čtverce.

Pro $n = 13$ máme $n = 0^2 + 2^2 + 3^2$, což dává $3 \times 4 = 12$ řešení.

Rovnice

$$52 = \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + (\alpha + \beta + \gamma)^2$$

má řešení

$$\alpha = \pm 1, \beta = \pm 5, \gamma = \mp 5;$$

máme tak dvě řady

$$1, 5, -5; -1, 5, -5$$

a jejich permutace; počet rozkladů $= 6 + 6 = 12$.

* * *

Na konec ještě provedme transformaci čtverců $\mathcal{J}_2^2(u)$, $\mathcal{J}_3^2(u)$.
Nejprve násobme vespolek řady

$$\mathcal{J}_3(u) = \sum_{-\infty}^{\infty} q^{\mu^2} \xi^{2\mu} = \sum_{-\infty}^{\infty} q^{\nu^2} \xi^{-2\nu}, \quad \xi = e^{u\pi i},$$

a v součinu

$$\mathcal{J}_3^2(u) = \sum_{\mu, \nu} q^{\mu^2 + \nu^2} \xi^{2(\mu - \nu)}$$

stanovme koeficient při ξ^{2n} ; položíme $\mu - \nu = n$ a obdržíme

$$\mathcal{J}_3^2(u) = \sum_{-\infty}^{\infty} C_n \xi^{2n},$$

kde

$$C_n = q^{n^2} \sum_{\nu = -\infty}^{\infty} q^{2n\nu + 2\nu^2} = q^{n^2} \mathcal{J}_3(n\tau | 2\tau).$$

Zjednodušení tohoto výrazu závisí na paritě čísla n ; pro n liché máme

$$\mathcal{J}_3(n\tau | 2\tau) = \mathcal{J}_3\left(\tau + \frac{n-1}{2} 2\tau | 2\tau\right) = e^{-\frac{n-1}{2}\pi i (2\tau + \frac{n-1}{2} 2\tau)} \mathcal{J}_3(\tau | 2\tau)$$

tedy

$$C_n = q^{\frac{n^2}{2} + \frac{1}{2}} \mathcal{J}_2(\tau | 2\tau) = q^{\frac{n^2}{2}} \mathcal{J}_2(0 | 2\tau),$$

a příslušná část nalezené řady zní tedy ($n = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots$)

$$I = \sum q^{\frac{n^2}{2}} \xi^{2n} \cdot \mathcal{J}_2(0 | 2\tau) = \mathcal{J}_2(0 | 2\tau) \mathcal{J}_2(2u | 2\tau).$$

Pro sudá n jest

$$\mathcal{J}_3(n\tau | 2\tau) = \mathcal{J}_3\left(\frac{n}{2} \cdot 2\tau | 2\tau\right) = q^{-\frac{n^2}{2}} \mathcal{J}_3(0 | 2\tau)$$

a příslušná část řady ($n = \pm 2, \pm 4, \pm 6, \dots$) má hodnotu

$$II = \mathcal{J}_3(0 | 2\tau) \sum q^{\frac{n^2}{2}} \xi^{2n} = \mathcal{J}_3(0 | 2\tau) \mathcal{J}_3(2u | 2\tau),$$

a tak získáváme vztah

$$\mathcal{J}_3^2(u) = \mathcal{J}_2(0|2\tau) \mathcal{J}_3(2u|2\tau) + \mathcal{J}_3(0|2\tau) \mathcal{J}_2(2u|2\tau). \quad (12)$$

Dosadme $u + \frac{\tau}{2}$; vzorce

$$\mathcal{J}_3(u + \frac{\tau}{2}) = e^{-\pi i(u + \frac{1}{2}\tau)} \mathcal{J}_2(u), \quad \mathcal{J}_2(2u + \tau|2\tau) = e^{-\pi i(2u + \frac{1}{2}\tau)} \mathcal{J}_3(2u|2\tau)$$

podají — společný činitel exponenciální odpadne —

$$\mathcal{J}_2^2(u) = \mathcal{J}_2(0|2\tau) \mathcal{J}_3(2u|2\tau) + \mathcal{J}_3(0|2\tau) \mathcal{J}_2(2u|2\tau). \quad (12')$$

Z (12) a (12') plyne při označení $\Theta_\nu(v) = \mathcal{J}_\nu(v|2\tau)$

$$\begin{aligned} \mathcal{J}_3^2(u) - \mathcal{J}_2^2(u) &= (\Theta_3 - \Theta_2)[\Theta_3(2u) - \Theta_2(2u)], \\ \mathcal{J}_3^2(u) + \mathcal{J}_2^2(u) &= (\Theta_3 + \Theta_2)[\Theta_3(2u) + \Theta_2(2u)]. \end{aligned} \quad (\alpha)$$

Je však při $e^{v\pi i} = \zeta$

$$\Theta_3(v) + \Theta_2(v) = \sum q^{2\alpha} \zeta^{2\alpha} + \sum q^{\frac{1}{2}\beta} \zeta^{\beta} \quad \left(\begin{array}{l} \alpha = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \\ \beta = \pm 1, \pm 3, \pm 5, \dots \end{array} \right)$$

a obě řady se shrnou v jedinou

$$\sum_{-\infty}^{\infty} q^{\frac{1}{2}v^2} \zeta^v = \mathcal{J}_3\left(\frac{v}{2} \middle| \frac{\tau}{2}\right),$$

což dává

$$\mathcal{J}_3(v|2\tau) + \mathcal{J}_2(v|2\tau) = \mathcal{J}_3\left(\frac{v}{2} \middle| \frac{\tau}{2}\right), \quad (13)$$

podobně

$$\mathcal{J}_3(v|2\tau) - \mathcal{J}_2(v|2\tau) = \mathcal{J}_0\left(\frac{v}{2} \middle| \frac{\tau}{2}\right), \quad (13')$$

takže naše poslední rovnice (α) znějí

$$\mathcal{J}_3^2(u|\tau) - \mathcal{J}_2^2(u|\tau) = \mathcal{J}_0\left(0 \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_0\left(u \middle| \frac{\tau}{2}\right), \quad (14)$$

$$\mathcal{J}_3^2(u|\tau) + \mathcal{J}_2^2(u|\tau) = \mathcal{J}_3\left(0 \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(u \middle| \frac{\tau}{2}\right). \quad (14')$$

Násobením těchto rovnic vychází

$$\mathcal{J}_3^4(u) - \mathcal{J}_2^4(u) = \mathcal{J}_0\left(0 \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(0 \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_0\left(u \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(u \middle| \frac{\tau}{2}\right). \quad (15)$$

(14) dá pro $u = \frac{1}{2}$

$$\mathcal{J}_0\left(0 \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(0 \middle| \frac{\tau}{2}\right) = \mathcal{J}_0^2, \quad (16)$$

takže se (15) přepíše na

$$\mathcal{J}_3^4(u) - \mathcal{J}_2^4(u) = \mathcal{J}_0^2 \mathcal{J}_0\left(u \middle| \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(u \middle| \frac{\tau}{2}\right) \quad (15^*)$$

a hořejší vztah (11) pak poskytne

$$\mathfrak{F}_0(u|\frac{\tau}{2})\mathfrak{F}_3(u|\frac{\tau}{2}) = \mathfrak{F}_0\mathfrak{F}_0(2u). \quad (16)$$

Ze (14) a (14') vychází dělením

$$\frac{dn^2(2Ku|\tau) - kcn^2(2Ku|\tau)}{dn^2(2Ku|\tau) + kcn^2(2Ku|\tau)} = \frac{l'}{dn(2Lu|\frac{\tau}{2})},$$

$$l = k(\frac{\tau}{2}), \quad L = K(\frac{\tau}{2}).$$

Pišme nyní u za $2Ku$, $2v$ za $2Lu$, tedy

$$v = \frac{Lu}{2K} = \frac{1+k}{2}u,$$

rovnice bude

$$\frac{dn^2(u, k) - kcn^2(u, k)}{dn^2(u, k) + kcn^2(u, k)} = \frac{l'}{dn(2v, l)}. \quad (17)$$

Při $x = sn^2u$ zní levá strana

$$\frac{1-k}{1+k} \cdot \frac{1+kx}{1-kx} = l' \frac{1+kx}{1-kx},$$

a řešením plyne odtud

$$kx = ksn^2(u, k) = \frac{1 - dn(2v, l)}{1 + dn(2v, l)} = \left(\frac{l'snvcnv}{dnv}\right)^2,$$

t. j. transformace Landenova

$$sn(u, k) = \frac{2}{1+k} \frac{sn(v, l)cn(v, l)}{dn(v, l)}; \quad (17a)$$

$$l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}, \quad v = \frac{1+k}{2}u.$$

Výpočet podal zároveň

$$dn(2v, l) = \frac{1 - ksn^2(u, k)}{1 + ksn^2(u, k)}. \quad (17b)$$

Hodnoty l a L plynou z našich vzorců přímo; (14) a (14') dává pro $u = 0$

$$\mathfrak{F}_3^2 + \mathfrak{F}_3^2 = \mathfrak{F}_3^2(0|\frac{\tau}{2}), \quad \mathfrak{F}_3^2 - \mathfrak{F}_3^2 = \mathfrak{F}_0^2(0|\frac{\tau}{2}),$$

z čehož

$$l' = \frac{1-k}{1+k}; \quad \frac{2}{\pi}L = \mathfrak{F}_3^2(0|\frac{\tau}{2}) = (1 + \frac{\mathfrak{F}_3^2}{\mathfrak{F}_3^2})\mathfrak{F}_3^2,$$

t. j.

$$\frac{2}{\pi}L = (1+k)\frac{2}{\pi}K, \quad \frac{L}{K} = 1+k.$$

Hlava III.

§ 1. Některé integrační vzorce.

Vedle diferenciální rovnice

$$\frac{dx}{du} = \sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)},$$

kteřou se definuje funkce

$$x = sn u,$$

vyskytnou se ještě další, které tu sestavíme v tabulku:

$$x = cn u, \quad \frac{dx}{du} = -k' \sqrt{(1-x^2)(1+\frac{k'^2}{k^2}x^2)};$$

$$x = dn u, \quad \frac{dx}{du} = -\sqrt{(1-x^2)(x^2-k^2)};$$

$$x = \operatorname{tg} am u, \quad \frac{dx}{du} = \sqrt{(1+x^2)(1+k'^2x^2)};$$

$$x = \operatorname{cotg} am u, \quad \frac{dx}{du} = -\sqrt{(1+x^2)(k'^2+x^2)};$$

$$x = \frac{1}{cn u}, \quad \frac{dx}{du} = +k' \sqrt{(x^2-1)(x^2+\frac{k^2}{k'^2})};$$

$$x = \frac{1}{sn u}, \quad \frac{dx}{du} = -\sqrt{(x^2-1)(x^2-k^2)};$$

$$x = \frac{1}{dn u}, \quad \frac{dx}{du} = \sqrt{(x^2-1)(1-k'^2x^2)}.$$

Tak na př. při stanovení integrálu

$$J = \int_1^{\frac{1}{k}} \frac{dx}{\sqrt{(x^2-1)(1-k^2x^2)}}$$

užijeme posledního vzorce, kladouce

$$x = \frac{1}{dn(u, k')}.$$

Pro $x=1$ máme $u=0$, pro $x=\frac{1}{k}$ jest $u=K'$, tedy — funkce x

v daných mezích stále roste —

$$J = \int_0^{K'} du = K';$$

$$K' = \int_1^{\frac{1}{k}} \frac{dx}{\sqrt{(x^2-1)(1-k^2x^2)}}. \quad (1)$$

Integrál ten se vyskytne při šetření průběhu integrálu

$$F(x) = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}}$$

pro případ, že x probíhá všechny reálné hodnoty.

Od $x = -1$ do $x = 1$ mění se integrál od $F(-1) = -K$ do $F(1) = K$ jednotvárně. Poblíže $x = 1$ píšme výraz ve tvaru

$$F(x) = \int_0^x \frac{dx}{\sqrt{1-x} \sqrt{1+x} \sqrt{1-k^2x^2}};$$

druhý radikál ve jmenovateli je funkce na bodě $x = 1$ jednoznačná, a třeba jen vyšetřiti, v jakou hodnotu přejde $\sqrt{1-x}$, když bod x opíše v severní polovici roviny malý polokruh γ ; proměnná $1-x$ opíše při tom malý polokruh δ v jižní polovici roviny.

ve směru naznačeném šipkou. Odmocnina $\sqrt{1-x}$ má při tom hodnotu $\sqrt{\rho} e^{\frac{i\varphi}{2}}$, $\varphi = (0 \dots -\pi)$, kde ρ značí poloměr kruhu, a tedy

$$\frac{1}{\sqrt{1-x}} = \frac{1}{\sqrt{\rho}} e^{-\frac{i\varphi}{2}}$$

vrátí se do osy na úsek $(1 \dots \infty)$ s hodnotou

$$\frac{1}{\sqrt{\rho}} e^{\frac{i\pi}{2}} = \frac{i}{\sqrt{x-1}},$$

takže pro $1 < x < \frac{1}{k}$ bude

$$F(x) = K + i \int_1^x \frac{dx}{\sqrt{(x^2-1)(1-k^2x^2)}};$$

proměnná $u = F(x)$ opíše při pohybu $x = (0 \dots 1)$ interval $0 \dots K$ na ose, načež opisuje přímku kolmou na osu, od $u = K$ do $u = iK'$.

Nyní je z tvaru

$$F(x) = K + i \int_1^x \frac{dx}{\sqrt{(x^2-1)(1+kx) \sqrt{1-kx}}}$$

zřejmě, ježto po opsání polokruhu kolem $x = \frac{1}{k}$ proměnná $\frac{1}{\sqrt{1-kx}}$ vrátí se do osy s hodnotou $\frac{i}{\sqrt{kx-1}}$, že $F(x)$ pokračuje výrazem

$$F(x) = K + iK' - \int_{\frac{1}{k}}^x \frac{dx}{\sqrt{(x^2-1)(k^2x^2-1)}};$$

bod u se pohybuje na přímce rovnoběžné s osou od bodu $K + iK'$ do

$$K + iK' - \int_{\frac{1}{k}}^{\infty} \frac{dx}{\sqrt{(x^2-1)(k^2x^2-1)}} = K + iK' - J,$$

když x opisuje dráhu $\left(\frac{1}{k} \dots \infty\right)$.

Substituce $\frac{x}{k}$ do integrálu poskytne

$$J = \int_1^{\infty} \frac{dx}{\sqrt{(x^2-k^2)(x^2-1)}},$$

a předposlední vzorec tabulky ukazuje, že tu třeba klásti $x = \frac{1}{\sin u}$; tu je pak pro $x=1$, $u=K$, pro $x=\infty$, $u=0$; tudíž vychází $J=K$, cesta od $x=0$ do $x=\infty$ po severní straně osy končí hodnotou

$$u = iK'.$$

Opíše-li x půlkruh nekonečně velký opíše u část malého okolí bodu iK' , funkce

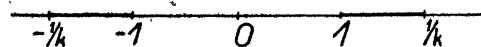
$$\sqrt{(x^2-1)(k^2x^2-1)} = kx^2 \sqrt{\left(1 - \frac{1}{x^2}\right)\left(1 - \frac{1}{k^2x^2}\right)}$$

zůstává jednoznačnou a vrátí se do reálné osy (okolí bodu $-\infty$) s hodnotou

$$+ \sqrt{(x^2-1)(k^2x^2-1)}.$$

Mění-li se x od $-\infty$ do $-\frac{1}{k}$, probíhá $u = F(x)$ přímkou rovnoběžnou s osou od $u = iK'$ do $u = iK' - K$, pak pro $x = \left(-\frac{1}{k} \dots -1\right)$ přímkou kolmou na osu od $u = -K + iK'$ do $-K$, načež se x mění od -1 do 0 s hodnotami od $u = -K$ do $u = 0$:

Vedme v rovině x řezy $\left(1 \dots \frac{1}{k}\right)$ a $\left(-1 \dots -\frac{1}{k}\right)$ v úsecích osy



reálné; v rovině těmito řezy opatřené zůstává $\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}$ funkcí jednoznačnou a můžeme

v ní definovati $F(x)$ pro x na sever od osy v její blízkosti; když x opisuje tento okraj severní polovice roviny, opíše $u = F(x)$ okraj obdélníka $(-K, K, K + iK', -K + iK')$. $F(x)$ je pravidelná a jednoznačná v okolí úseku $(-1 \dots 1)$ a přestoupí-li x do jižní polovice roviny, přestoupí $F(x)$ do hodnot pomyslně sdružených, a zejména opíše $u = F(x)$ obdélník $(-K, K, K - iK', -K - iK')$ symetrický, opíše-li x okraj jižní polovice roviny (x) .

Oba obdélníky se skládají v jeden $(-K - iK', K - iK', K + iK', -K + iK')$, který dlužno považovati za obraz (rozkrojené) roviny (z) zprostředkovaný elliptickým integrálem $u = F(x)$.

§ 2. Pokračování. Nové odvození předchozích výsledků.

Abyste stal integrál u přístupnějším úvahám, provedme v něm substituci tx za x , dovolenou pro reálná kladná x ; tím obdržíme výraz

$$F(x) = \int_0^1 \frac{x dt}{\sqrt{(1-t^2x^2)(1-k^2t^2x^2)}}, \quad (A)$$

a je třeba jen rozšířiti jeho poznání pro komplexní x , aby se docílilo propagace funkce $F(x)$. Tu třeba především definovati odmocninou, aby byla určitou. Zvolíme

$$\sqrt{(1-t^2x^2)(1-k^2t^2x^2)} = \sqrt{1-tx} \sqrt{1+tx} \sqrt{1-ktx} \sqrt{1+ktx},$$

kde za odmocniny bereme hodnoty hlavní, jichž reálná část je kladnou.

Integrál nemá určitý smysl pouze pro taková x , pro něž naše odmocniny přestanou býti konečnými neb určitými.

Taková x umožňují, že pro některá t mezi 0 a 1 nastává

$$1 - t^2x^2 = 0 \text{ neb } 1 - k^2t^2x^2 = 0,$$

t. j. jsou to hodnoty tvaru

$$x = \pm \frac{1}{t}, \quad \pm \frac{1}{kt}, \quad (a)$$

kterým přísluší body položené na ose reálné a sice na její úsecích $(-\infty \dots -1)$, $(1 \dots \infty)$, které znamenejme jako řezy II , I ; poněvadž předpokládáme $0 < k < 1$, jsou oba druhy bodů na těchto řezech položeny a je vyplňují.

Pro všechna x v rovině položená mimo řezy I a II je pak integrál (A) konečná funkce analytická — synektická — a tvoří propagaci integrálu u do roviny opatřené řezy I a II .

Předešlé řezy $(1 \dots \frac{1}{k})$ a $(-1 \dots -\frac{1}{k})$ jsou částmi těchto řezů a znamenáme je

$$I^a, II^a;$$

zbývají pak části $I^b = (\frac{1}{k} \dots \infty)$, $II^b = (-\infty \dots -\frac{1}{k})$.

Funkce

$$F'(x) = \frac{1}{\sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}}$$

má v protilehlých bodech řezů I^a a II^a hodnoty opačné, t. j.

$$F'(x+i0) + F'(x-i0) = 0$$

pro $1 < x < \frac{1}{k}$, resp. $-1 > x > -\frac{1}{k}$; následovně bude

$$F(x+i0) + F(x-i0) = \text{konst.}$$

Kolem bodu $x=1$ zůstává funkce spojitou (když ne jednoznačnou) a platí zejména

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} F(1+\varepsilon+i0) &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} F(1-\varepsilon+i0) = \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} F(1-\varepsilon) = F(1) = K; \end{aligned}$$

naše konstanta je tedy $2K$ a máme na úsecích I^a, II^a

$$F(x+i0) + F(x-i0) = 2K. \quad (B)$$

Na úsecích I^b a II^b jest naopak

$$F'(x+i0) = F'(x-i0),$$

i bude zde

$$F(x+i0) - F(x-i0) = \text{konst.} = 2\lambda.$$

Abychom tuto konstantu určili, položíme v (B) $x = \frac{1}{k} - \varepsilon$, zde pak $x = \frac{1}{k} + \varepsilon$, a provedme limitní přechod $\varepsilon \rightarrow 0$; vyjde

$$F\left(\frac{1}{k} + i0\right) - F\left(\frac{1}{k} - i0\right) = 2\lambda,$$

$$F\left(\frac{1}{k} + i0\right) + F\left(\frac{1}{k} - i0\right) = 2K,$$

tedy

$$F\left(\frac{1}{k} + i0\right) = K + \lambda.$$

Víme však z dřívějšího, že

$$F\left(\frac{1}{k} + i0\right) = K + iK',$$

tedy $\lambda = iK'$,

$$F(x + i0) - F(x - i0) = 2iK', \quad (B')$$

pro $x > 1$.

* * *

Hořejší základní poznatky chceme ještě jednou vyložit na základě tvaru (A). Nejprve se jedná o limitu

$$F(x_0 + iy) \text{ pro } y = 0, 1 < x_0 < \frac{1}{k}.$$

Tu máme ($x = x_0 + iy$),

$$F(x_0 + iy) = \int_0^{\frac{1}{x_0}} \frac{x dt}{\sqrt{(1-x^2 t^2)(1-k^2 x^2 t^2)}} + \int_{\frac{1}{x_0}}^1 \frac{x dt}{\sqrt{(1-x^2 t^2)(1-k^2 x^2 t^2)}}.$$

První integrál je spojitou funkcí y na $y=0$ a má hodnotu krajní zcela určitou. V druhém integrálu činitel $\sqrt{1-k^2 x^2 t^2}$ zůstává spojitým a má kladnou limitu $\sqrt{1-k^2 x_0^2 t^2}$, podobně $\sqrt{1+xt}$ má limitu $\sqrt{1+x_0 t}$, naproti tomu $1-xt = 1-tx_0 - ity = -(tx_0 - 1 + ity)$ má pro $y > 0$ pomyslnou část zápornou, rovněž reálnou, tedy

$$\lim \sqrt{1-tx} = -i\sqrt{tx_0 - 1},$$

$$\lim_{y=0} \sqrt{1-t^2 x^2} = -i\sqrt{t^2 x_0 - 1},$$

$$\lim_{\substack{y=0 \\ \frac{1}{x_0}}} \int_{\frac{1}{x_0}}^1 \frac{x dt}{\sqrt{(1-x^2 t^2)(1-k^2 x^2 t^2)}} = i \int_{\frac{1}{x_0}}^1 \frac{x_0 dt}{\sqrt{(x_0^2 t^2 - 1)(1-k^2 x_0^2 t^2)}}.$$

Avšak substituce $tx_0 = \xi$ dává

$$\int_0^{\frac{1}{x_0}} \frac{x_0 dt}{\sqrt{(1-x_0^2 t^2)(1-k^2 x_0^2 t^2)}} = \int_0^1 \frac{d\xi}{\sqrt{(1-\xi^2)(1-k^2 \xi^2)}} = K,$$

$$\int_{\frac{1}{x_0}}^1 \frac{x_0 dt}{\sqrt{(x_0^2 t^2 - 1)(1-k^2 x_0^2 t^2)}} = \int_1^{x_0} \frac{d\xi}{\sqrt{(\xi^2 - 1)(1-k^2 \xi^2)}}.$$

t. j. pro $x = x_0 + iy$, $y \geq 0$, $1 < x_0 < \frac{1}{k}$ jest

$$\lim F(x_0 + iy) = F(x_0 + i0) = K + i \int_1^{x_0} \frac{d\xi}{\sqrt{(\xi^2 - 1)(1-k^2 \xi^2)}}$$

a hodnota

$$F(x_0 - i0)$$

je sdružená.

Je-li dále $x = x_0 + iy$, $x_0 > 1$, máme

$$(1 - x^2 t^2)(1 - k^2 t^2 x^2) = (1 + tx)(1 + ktx)(1 - tx)(1 - ktx),$$

první dva činitele mají při $y \sim 0$ limitu kladnou, u druhých dvou to platí jen pro některé intervaly, a sice jest na $t = (0 \dots \frac{1}{x_0})$ limita kladná pro oba výrazy, na

$$t = \left(\frac{1}{x_0} \dots \frac{1}{kx_0}\right) \text{ jest } \sqrt{1 - t(x_0 + iy)} \sim -i\sqrt{tx_0 - 1}$$

$$\sqrt{1 - k(x_0 + iy)t} \sim \sqrt{1 - kx_0 t},$$

a na

$$t = \left(\frac{1}{kx_0} \dots 1\right) \text{ jest } \sqrt{1 - t(x_0 + iy)} \sim -i\sqrt{tx_0 - 1}$$

tedy

$$\sqrt{1 - kt(x_0 + iy)} \sim -i\sqrt{ktx_0 - 1},$$

$$\sqrt{(1 - t^2 x^2)(1 - k^2 t^2 x^2)} \sim -\sqrt{(t^2 x_0 - 1)(k^2 x_0 t^2 - 1)}$$

a tak vychází

$$F(x_0 + i0) = K + iK' - \int_{\frac{1}{k}}^{x_0} \frac{d\xi}{\sqrt{(\xi^2 - 1)(k^2 \xi^2 - 1)}}, \quad (x_0 > \frac{1}{k}).$$

Tím zároveň máme zjištěn hořejší vztah

$$F(x + i0) - F(x - i0) = 2iK', \quad x > \frac{1}{k}; \quad (B')$$

pro x položená na březích řezu II^b užijeme vlastnosti

$$F(x \pm iy) = -F(-x \mp iy)$$

a máme též výsledek (B'). Naproti tomu platí na řezu II^a

(t. j. $-\frac{1}{k} < x < -1$) na místo (B)

$$F(x + i0) + F(x - i0) = -2K.$$

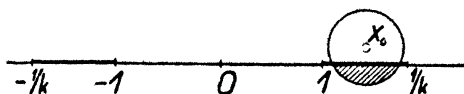
Předpokládejme nyní, že

proměnná x mění se spojitě a dospěje do blízkosti řezu I^a ;

Taylorovský rozvoj funkce $F(x)$ v okolí bodu x_0

$$F(x) = \mathfrak{B}(x - x_0)$$

konverguje pak pro $|x - x_0| < r$, kde r značí vzdálenost středu x_0 od



nejbližšího singulárního bodu, zde tedy od bodu 1 nebo $\frac{1}{k}$. Bylo-li x_0 dosti blízko při řezu, překročí konvergenční obor osu, takže jeho část — v obr. stínovaná — octne se na jižní straně řezu. Zde však řada $\mathfrak{P}(x - x_0)$ nepodává více integrál $F(x)$, neboť pro x na řezu musí $\mathfrak{P}(x - x_0)$ splynouti s hodnotou

$$F(x + i0) = 2K - F(x - i0),$$

a spojitost funkcí vyžaduje rovnost

$$\mathfrak{P}(x - x_0) = 2K - F(x),$$

pro x representovaná částí vystínovanou.

Podobně překročí-li proměnná řez II^a , přejde funkce $F(x)$ spojitým přechodem v hodnotu $-2K - F(x)$.

Přestoupí-li proměnná x řez I^b neb II^b ze strany severní do jižní, pokračuje funkce $F(x)$ hodnotami $F(x) + 2iK'$, děje-li se překročení směrem opačným, jsou hodnoty funkce po překročení dány výrazem $F(x) - 2iK'$.

Znamenejme nyní u analytickou funkci definovanou prvkem (elementem) $u = F(x)$; opíše-li proměnná x uzavřenou dráhu, která se vyhýbá singulárním bodům $\pm 1, \pm \frac{1}{k}$, a která: 1. m -krát protne řezy I^a neb II^a , 2. po té n' -krát přestoupí řezy I^b neb II^b ze severu k jihu a n'' -krát řezy tyto z jihu k severu, vrátí se funkce u do původní polohy bodu x s hodnotou

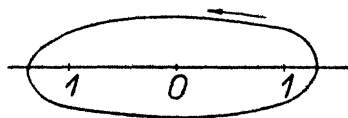
$$\bar{u} = F(x) + (n' - n'') 2iK',$$

je-li m sudé, aneb

$$\bar{u} = \varepsilon 2K - F(x) - (n' - n'') 2iK',$$

je-li m liché, při čemž $\varepsilon = +1$, byl-li překročen řez I^a , a $\varepsilon = -1$ při překročení řezu I^b .

Předpokládejme dále, že uzavřená cesta spočívá v m -násobném překročení řezů I^a a II^a (střídavě) a sice tak, že se tím v kladném neb záporném směru obíhá segment $(-1 \dots 1)$, a pak v překročení řezů I^b a II^b jako předešle; funkce $u = F(x)$ vrátí se do původní polohy bodu x s hodnotou



$$\bar{u} = \pm m \cdot \pm K + (n' - n'') 2iK' + F(x).$$

Z cest v obou případech popsaných lze každou uzavřenou dráhu složití, a tak vychází:

Opíše-li proměnná x uzavřenou dráhu, vrátí se analytická funkce $u = F(x)$ do původní polohy s hodnotou

aneb

$$\bar{u} = F(x) + 4mK + 2niK',$$

$$\bar{u} = 2K - F(x) + 4mK + 2niK',$$

kde m, n jsou celistvá čísla kladná nebo záporná. Naopak lze pro předepsaná m, n na nekonečně mnoho způsobů zvoliti uzavřenou dráhu, která jednu neb druhou z napsaných hodnot vyvolá.

Hodnotu $-2K - F(x) + \dots$ jsme zde nerespektovali, poněvadž

$$-2K = 2K - 4K$$

a $-4K$ se spojí s periodou $4mK$.

§ 3. Riemannova plocha.

K rovině (x) znázorňující proměnnou x připojme ještě jednu rovinu s ní v malé vzdálenosti rovnoběžně a pod ní vedenou, v ní počátek a osy buďte pravouhlé průměty týchž prvků roviny původní. V tomto „spodním listu“ vedme také řezy I^a a II^a , t. j. $(1 \dots \frac{1}{k})$ a $(-1 \dots -\frac{1}{k})$, naproti tomu odstraňme řezy I^b a II^b v původním vrchním listu.

Algebraická funkce

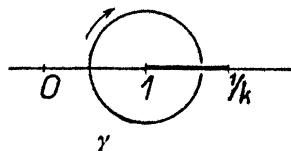
$$s = \sqrt{(1-x^2)(1-k^2x^2)}$$

je pak definována jednoznačně v těchto dvou rovinách tím, že stanovíme pro $x=0$ hodnotu $s=1$ pro list vrchní a hodnotu $s=-1$ pro list spodní. Hodnoty funkce s , k nimž na obou listech dospějeme po různých cestách vycházejících s počátku, vyčerpají soubor všech hodnot dvojznačné funkce s .

Na březích řezů př. $1 < x_0 < \frac{1}{k}$ máme

$$s(x_0 - i0) = -s(x_0 + i0)$$

na témž listě, neboť veličiny $s(x_0 - i0)$ docílíme po dráze téměř uzavřené γ ležící v rovině vrchní, vycházející z polohy $x_0 - i0$; avšak dráha γ obíhá pouze jeden bod ramifikační $x=1$ funkce s , takže oběhem jejím se mění znamení funkce.



Totéž platí pro druhý řez a pro oba řezy spodní roviny. Naproti tomu jest na odstraněných řezech, t. j.

$$x < -\frac{1}{k} \text{ a pro } x > \frac{1}{k}$$

$$s(x + i0) = s(x - i0).$$

Hodnoty $s(x)$ na stejnolehých bodech obou listů jsou si opačně rovný a platí zejména, znamenají-li

$s(x)_I$ hodnotu na vrchním listu,

$s(x)_{II}$ „ „ „ spodním „

vztah

$$s(x)_I = -s(x)_{II},$$

tedy na březích řezů

$$s(x+i0)_I = -s(x+i0)_{II} = +s(x-i0)_{II}$$

a stejně

$$s(x-i0)_I = s(x+i0)_{II},$$

čili jinak vyjádřeno:

Funkce $s(x)$ má na severní (jižní) straně řezu vrchního listu tutéž hodnotu jako na jižní (severní) straně řezu ve spodním listu.

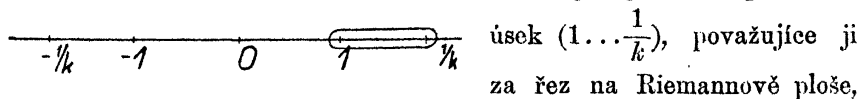
Zavedeme-li spojení obou listů podél obou řezů, tak aby severní břeh vrchního listu byl bezprostředně spojen s jižním břehem listu spodního a naopak, dospíváme k útvaru, t. zv. ploše Riemannově, jejíž body jsou navzájem jednoznačně přiřazeny bodům algebraického útvaru (x, s) .

k jehož názornému pochopení slouží.

Uzavřené čáře v rovině (x) neodpovídá vždy uzavřená čára na ploše Riemannově; ta jest uzavřena jen tehdy, vrátí-li se dvojice hodnot (x, s) , a není uzavřená, když na ní jako dráze vrátí se s opačným znamením, tedy do stejnolehého bodu na listu opačném.

* * *

Veďme na vrchním listu uzavřenou čáru objímající těsně přechodní



který proměnná nesmí překročiti; plocha ještě zůstává souvislou, přechodní úsek $(-\frac{1}{k} \dots -1)$ tvoří spojení obou listů. Překročí-li proměnná x tento úsek (sestoupí do spodního listu), přejde integrál $u = F(x)$ ve tvar $-2K - F(x) = \bar{u}$, a podrží jej až na eventuální periody, pokud se proměnné nedovolí návrat do vrchního listu. Vůbec jsou hodnoty integrálu u

na vrchním listu $F(x) + 4mK + 2niK'$,

„ spodním „ $2K - F(x) + 4mK + 2niK'$.

Dosud jsme vyšetřili, jaký obrazec opisuje proměnná $u = F(x)$, když proměnná x opisuje oba břehy původních řezů I a II a úsečku volnou $(-1 \dots 1)$ na vrchním listě. Znamenejme úseky na severním břehu

$$(0 \dots 1) = a; \left(1 \dots \frac{1}{k}\right) = b; \left(\frac{1}{k} \dots + \infty\right) = c; \left(-\infty \dots -\frac{1}{k}\right) = d,$$

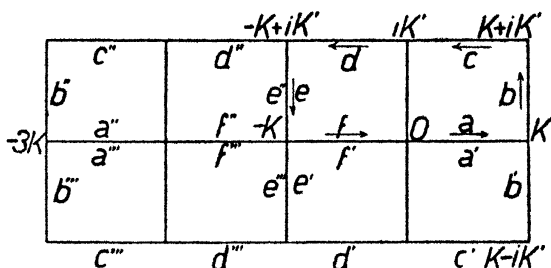
$$\left(-\frac{1}{k} \dots -1\right) = e, \left(-1 \dots 0\right) = f;$$

na protějším břehu se s nimi kryjí úseky $a', b', \dots f'$.

Při tom co bod x opisuje úsečky $a, b, \dots f$, opisuje integrál $u = F(x)$ strany obdélníka týmiž literami znamenáné, a sice bude tu

$$a = (0 \dots K), \quad b = (K \dots K + iK'), \quad c = (K + iK' \dots iK'),$$

$$d = (iK' \dots -K + iK'), \quad e = (-K + iK' \dots -K), \quad f = (-K \dots 0).$$



Dále, když x probíhá úsečky na opačném břehu $a', b' \dots f'$, opiše u obrazec symetrický vzhledem k ose; celkový obdélník o stranách $a, a', b, b', \dots f, f'$ (v němž a, a', f, f' zapadnou dovnitř a nepatří více k obvodu) je pak obrazem vrchního listu při transformaci $u = F(x)$.

Nechť nyní proměnná x pomocí přechodné čáry $\left(-\frac{1}{k} \dots -1\right)$ sestoupí do spodního listu, funkce u tím přejde na tvar $-2K - F(x)$, zůstávajíc spojitě připojenou ke své hodnotě na přechodní čáře. Mysleme si také na spodním listě vedeny řezy I a II ; stal-li se přechod ze severu na jih, přešel vrchní severní břeh do spodního jižního, a tedy se jižní polovice spodního listu zobrazí tak, že se jeho příslušná strana e v obdélníku sjednotí s přímkou e původního obdélníka; vyjádření

$$\bar{u} = -2K - F(x)$$

to ostatně podá přímo. Výraz $F(x)$ na jižním břehu úseku $\left(-\frac{1}{k} \dots -1\right)$, t. j. na úseku e' má hodnoty tvaru $F(x) = -K - it$, a bude poslední výraz po dosazení této hodnoty $\bar{u} = -K + it$.

Hodnoty

$$u = F(x) \quad \text{a} \quad \bar{u} = -2K - F(x)$$

mají ostatně střed

$$\frac{u + \bar{u}}{2} = -K$$

a vychází tak vlastnost polární symetrie bodů u a \bar{u} vzhledem k bodu $-K$ jako pólu.

Tím se k obdélníku o vrcholech $\pm K \pm iK'$ jako obrazu vřehního listu připojil obdélník o vrcholech $-3K \pm iK'$, $-K \pm iK'$ jakožto obraz listu spodního. *Oba obdélníky se spojují v obdélník o vrcholech*

$$-3K \pm iK', +K \pm iK',$$

který jest obrazem Riemannovy plochy, navzájem ji jednoznačně přiřazeným.

Známa nám okolnost, že rovnice $x = sn u$ má až na periody jen dvě řešení u a $2K - u$, se s tímto faktem kryje, neboť hodnoty $s = cn u dn u$ se pro u a $2K - u$ liší znamením, a body u a $2K - u$ náležejí tedy opačným listům.

V našem „rovnoběžníku period“ souvisejí protilehlé strany $b'' b'''$ a bb' transformací $(u \dots u + 4K)$, strany $c' d' d''' c'''$ a $cd d'' c''$ transformací $(u \dots u + 2iK')$; tím by nanovo byla dokázána dvojperiodická vlastnost funkce $sn u$, kdyby byla jiným způsobem zjištěna jednoznačnost této funkce.

Hlavním výtěžkem těchto úvah je poznatek, že řešení rovnice $x = sn u$ pro reálná x nemůže náležeti vnitřním bodům rovnoběžníka period mimo úseky $af a'' j''$, poněvadž tyto úseky a body na obvodu dávají tato řešení po dvou — tvaru u a $-2K - u$.

Uvažujme libovolný komplexní bod u uvnitř polovičního obdélníka omezeného přímkami bb', ee' ; veličina $x = sn u$ bude komplexní, tedy mimo řezy I a II ; veličina

$$F(x) = F(sn u)$$

je pak uvnitř tohoto obdélníka, také na úsecích a, f , funkcí jednoznačnou a pravidelnou; na úsecích těchto máme

$$F(sn u) = u,$$

a tato rovnost platí v celém tomto oboru; na levé polovici obdélníka period pak

$$F(sn u) = -2K - u.$$

Uvažujme dále v rovině (vřehní list) opatřené řezy I a II libovolný bod x ; veličina

$$\sin am [F(x)] = \varphi(x)$$

jest funkce synektická v rozkrojené rovině, a na úseku $(-1 \dots 1)$ platí

$$\varphi(x) = x;$$

rovnice ta platí tedy v celé rovině, a tak vychází důležitá věta:

Rovnice $sn u = x$ má vždy řešení, a sice jest jedno z nich

$$u = F(x),$$

když bod x leží mimo řezy I a II .

Mysleme si nyní rovnoběžník period sestroyený z jemné ohebné pružné látky, na níž pomocí sítě velmi malých obdélníků jest analyticky vyznačena původní poloha bodů, i když podrobíme obdélník jakékoli deformaci. Za takovou deformaci volme ohnutí, kterým se strany cc' , dd' , $c''c'''$, $d''d'''$ převedou k sjednocení, takže z obdélníka vzniká roura, omezená kruhy, v něž přešly úseky bb' a $b''b'''$. Tuto rouru pak ohneme v prsten, aby se v stejnohlých původně bodech kryly tyto kruhy.

Tak jsme v našem prstenci docílili uzavřené plochy, jejíž body jsou navzájem jednoznačně přiřaděny bodům Riemannovy plochy, a tedy bodům algebraického útvaru (x, s) . Uzavřená plocha, na níž lze vésti p uzavřených navzájem se nestýkajících řezů, aniž se tím plocha rozpadla v nesouvislé kusy, sluje rodu p .

Dvě plochy, které sobě navzájem jednoznačně odpovídají — bod za bodem — jsou téhož rodu.

Prstenec je rodu 1.

Teorie funkcí elliptických dává podnět k analytickým funkcím $f(u)$, které mají periody $4K$ a $2iK'$, a jsou algebraicky vázány se svojí derivací

$$\Phi(fu, f'u) = 0,$$

a tak, že při tom $sn u$ a $sn' u$ lze vyjádřiti racionálně pomocí $f(u)$ a $f'(u)$. Pak jest při $f(u) = z$, $f'(u) = y$ rovnice

$$\Phi(z, y) = 0$$

rodu 1. t. j. uzavřená plocha, v níž lze přetvořiti Riemannovu plochu znázorňující funkci y proměnné z , je rodu 1. Neboť si páry z, y jednoznačně odpovídají s body prstence a každé uzavřené čáře na prstenci přísluší uzavřená čára Riemannovy plochy (z, y) .

§ 4. Metody výpočtu.

První způsob číselného stanovení integrálu prvního typu

$$u = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}, \quad \varphi = am u,$$

podává řada

$$\frac{1}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \sum_0^{\infty} (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} k^{2n} \sin^{2n} \varphi,$$

která konverguje při $k^2 \sin^2 \varphi < 1$, tedy pro každé reálné φ , když $|k| < 1$; obdržíme tak

$$u = \sum_0^{\infty} (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} k^{2n} H_n(\varphi) = H_0 + \frac{1}{2} k^2 H_1 + \frac{1.3}{2.4} k^4 H_2 + \frac{1.3.5}{2.4.6} k^6 H_3 + \dots, \quad (1)$$

kde položeno

$$H_n(\varphi) = \int_0^{\varphi} \sin^{2n} \varphi \, d\varphi, \quad H_0 = \varphi. \quad (1^a)$$

O těchto integrálech platí vztah

$$H_n(\varphi) = \frac{2n-1}{2n} H_{n-1} - \frac{\sin \varphi^{2n-1} \cos \varphi}{2n}, \quad (2)$$

který se snadno verifikuje diferencováním, a jehož pomocí se postupně vypočtou hodnoty

$$H_1 = \frac{1}{2} \varphi - \frac{1}{2} \sin \varphi \cos \varphi; \quad H_2 = \frac{3}{8} \varphi - \left(\frac{3}{8} \sin \varphi + \frac{1}{4} \sin^3 \varphi \right) \cos \varphi,$$

obecně ($n \geq 1$)

$$H_n(\varphi) = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots 2n-1}{2 \cdot 4 \dots 2n} \{ \varphi - P_n \}$$

$$P_n = \cos \varphi \left(\sin \varphi + \frac{2}{3} \sin^3 \varphi + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \sin^5 \varphi + \dots + \right. \\ \left. + \frac{2 \cdot 4 \dots (2n-2)}{3 \cdot 5 \dots (2n-1)} \sin^{2n-1} \varphi \right), \quad n \geq 2,$$

$$P_1 = \sin \varphi \cos \varphi.$$

Vztahu (2) hověí též výraz

$$H_n = \sin \varphi \cos \varphi \left(\sin^{2n} \varphi + \frac{2n+2}{2n+3} \sin^{2n+2} \varphi + \right. \\ \left. + \frac{(2n+2)(2n+4)}{(2n+3)(2n+5)} \sin^{2n+4} \varphi + \dots \right).$$

Pokud $|k \sin \varphi|$ je dosti malé, lze řady (1) skutečně užít k vypočtení hodnoty u . Pro případ $\varphi = \frac{\pi}{2}$, $|k| < 1$ obdržíme rozvoj integrálu

$$K = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}.$$

Návratný vzorec (2) tu dává

$$H_n = \frac{2n-1}{2n} H_{n-1}, \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

a odtud

$$H_n = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots 2n-1}{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n} \frac{\pi}{2}, \quad \text{ježto } H_0 = \frac{\pi}{2};$$

možno to psáti

$$H_n = (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} \frac{\pi}{2},$$

a rovnice (1) podá

$$K = \frac{\pi}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \left(-\frac{1}{n} \right)^2 k^{2n} \quad (3)$$

řadu konvergentní pouze pro $|k| < 1$, která je však upotřebitelnou jen pro zcela malá k .

Dosadíme-li do (1) nalezený výraz H_n , upraví se nyní dle (i) výsledek takto:

$$u = \frac{2}{\pi} K \varphi - \sum_1^{\infty} \left(-\frac{1}{n} \right)^2 P_n k^{2n}, \quad (1^*)$$

Řada (1) nieméně konverguje rychleji než tato poslední (1*).

Vyvinem ještě rozvoj integrálu K' podle mocností k , čímž zároveň poznáme povahu funkce K v sousedství bodu $k=1$.

Vyjdeme od integrálu

$$J = \int_0^K \log \operatorname{sn} u \, du.$$

Vlastnost $\operatorname{sn}(2K - u) = \operatorname{sn} u$ umožní psáti

$$2J = \int_0^{2K} \log \operatorname{sn} u \, du.$$

Při označení $u = 2Kv$ máme

$$\operatorname{sn} u = \frac{1}{\sqrt{k}} \frac{\mathcal{F}_1(v)}{\mathcal{F}_0(v)}, \quad \log \frac{\mathcal{F}_1(v)}{\mathcal{F}_0(v)} = \log 2q^{\frac{1}{2}} \sin v\pi + S(v),$$

$$S(v) = \sum_1^{\infty} \log(1 - q^{2n} e^{2iv\pi}) (1 - q^{2n} e^{-2iv\pi}) -$$

$$- \sum_1^{\infty} \log(1 - q^{2n-1} e^{2iv\pi}) (1 - q^{2n-1} e^{-2iv\pi}) =$$

$$= -2 \sum_{m,n} q^{2mn} \frac{\cos 2mv\pi}{m} + 2 \sum_{m,n} q^{(2n-1)m} \frac{\cos 2mv\pi}{m}, \quad (m, n = 1, 2, 3, 4, \dots).$$

Z toho plyne

$$\int_0^1 S(v) \, dv = 0,$$

$$2J = 2K \int_0^1 \left(\log \frac{q^{\frac{1}{2}}}{\sqrt{k}} + \log 2 \sin v\pi \right) dv;$$

$$\int_0^1 \log(2 \sin v\pi) \, dv = 0, \quad \log q^{\frac{1}{2}} = -\frac{\pi K'}{4K},$$

tedy

$$2J = K \log \frac{1}{k} - \frac{\pi}{2} K',$$

z čehož plyne

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{1}{k} - \frac{4}{\pi} J,$$

t. j. po dosazení $sn u = \sin \varphi$ v integrálu J

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{1}{k} - \frac{4}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\log \sin \varphi d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}. \quad (4)$$

K podobnému konci vede integrál

$$*J^0 = 2 \int_0^K \log cn u du = \int_{-K}^K \log cn u du,$$

pro něž substitute $u = 2Kv$,

$$cn u = \sqrt{\frac{k'}{k}} \frac{\mathfrak{D}_2(v)}{\mathfrak{D}_0(v)},$$

$$\log cn u = \log \sqrt{\frac{k'}{k}} + \log (2q^{\frac{1}{2}} \cos v\pi) + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos 2nv\pi,$$

dává

$$J^0 = 2K \int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \left(\log \sqrt{\frac{k'}{k}} - \frac{\pi K'}{4K} + \log 2 \cos v\pi \right) dv;$$

$$\int_{-\frac{1}{2}}^{\frac{1}{2}} \log (2 \cos v\pi) dv = 2 \int_0^{\frac{1}{2}} \log (2 \cos v\pi) dv = 0,$$

$$J^0 = K \log \frac{k'}{k} - \frac{\pi}{2} K', \quad K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{k'}{k} - \frac{2}{\pi} J^0,$$

t. j.

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{k'}{k} - \frac{4}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\log \cos \varphi d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}. \quad (5)$$

Počněme s posledním integrálem; máme nejprve ($|k| < 1$)

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\log \cos \varphi d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \sum_0^{\infty} (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} k^{2n} J_n,$$

$$J_n = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2n} \varphi \log \cos \varphi d\varphi.$$

Částečná integrace dává

$$\int \sin^{2n} \varphi \log \cos \varphi d\varphi = -\cos \varphi \sin^{2n-1} \varphi \log \cos \varphi + \\ + \int \cos \varphi [(2n-1) \sin^{2n-2} \varphi \cos \varphi \log \cos \varphi - \sin^{2n-1} \varphi \frac{\sin \varphi}{\cos \varphi}] d\varphi,$$

z čehož po substituci mezi 0 a $\frac{\pi}{2}$

$$J_n = (2n - 1)(J_{n-1} - J_n) - H_n,$$

kde H_n má týž význam jako výše:

$$H_n = \frac{1.3.5 \dots 2n-1}{2.4.6 \dots 2n} H_0, \quad H_0 = \frac{\pi}{2}.$$

V rovnici tak nalezené

$$2n J_n - (2n - 1) J_{n-1} = -H_n$$

násobme obě strany

$$\frac{2.4.6 \dots (2n-2)}{1.3.5 \dots (2n-1)};$$

$$\frac{2.4.6 \dots 2n}{1.3.5 \dots (2n-1)} J_n - \frac{2.4.6 \dots (2n-2)}{1.3.5 \dots (2n-3)} J_{n-1} = -\frac{H_0}{2n},$$

$$\frac{2}{1} J_1 - J_0 = -\frac{H_0}{2}.$$

Sečtením výsledků plyne

$$\frac{2.4.6 \dots 2n}{1.3.5 \dots 2n-1} J_n = J_0 - \frac{\pi}{4} \sum_{\nu=1}^n \frac{1}{\nu}.$$

Znamenáme-li tedy

$$s_n = 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n}, \quad s_0 = 0, \quad (6)$$

máme vzhledem k hodnotě

$$J_0 = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \log \cos \varphi \, d\varphi = -\frac{\pi}{2} \log 2$$

vyjádření součinitelů

$$J_n = (-1)^{n-1} \binom{-\frac{1}{2}}{n} \left(\frac{\pi}{2} \log 2 + \frac{\pi}{4} s_n \right);$$

$$-\frac{4}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\log \cos \varphi \, d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \log 4 \sum_0^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 k^{2n} + \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 s_n k^{2n}.$$

První řada vpravo je dle (3) $\frac{2K}{\pi}$ a spojí se v rovnici (5) s prvním členem, čímž vychází

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{4K}{k} + \sum_{n=1}^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 s_n k^{2n}. \quad (5^*)$$

Řada přicházející v literatuře se obdrží na základě vztahu (4).
Tu jest

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\log \sin \varphi \, d\varphi}{\sqrt{1-k^2 \sin^2 \varphi}} = \sum_0^{\infty} (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} k^{2n} J'_n,$$

$$J'_n = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^{2n} \varphi \log \sin \varphi \, d\varphi.$$

Parciální integrace dá

$$J'_n = (2n-1)(J'_{n-1} - J'_n) + (H_{n-1} - H_n);$$

$$H_{n-1} - H_n = \frac{H_n}{2n-1} = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-3)}{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots (2n-2)} \cdot \frac{H_0}{2n},$$

takže vychází

$$\frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n}{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1)} J'_n - \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots (2n-2)}{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-3)} J'_{n-1} = \frac{H_0}{2n(2n-1)},$$

$$H_0 = \frac{\pi}{2}.$$

Odtud

$$J'_n = (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} \left[J'_0 + \frac{\pi}{2} \sum_1^n \frac{1}{2\nu(2\nu-1)} \right],$$

$$J'_0 = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \log \sin \varphi \, d\varphi = -\frac{\pi}{2} \log 2,$$

a po dosazení do (4) vychází

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{4}{k} - 2 \sum_{n=1}^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 \sum_{\nu=1}^n \frac{1}{2\nu(2\nu-1)} k^{2n}. \quad (4^*)$$

Oba vzorce (4*), (5*) podobně jako (3) jsou způsobilé k výpočtům jen pro zcela malá k ; ukazují však, jak se chová integrál K' pro nekonečně malá k : roste logaritmicky přes všechny meze, blíží-li se k nule.

Roste-li k od nuly počínajíc, roste funkce K , jak to vyplývá z řady (3); funkce $K' = K(\sqrt{1-k^2})$ při tom stále klesá od ∞ do $K(0) = \frac{\pi}{2}$. Pro k blízké 1 pak funkce $K = K'(\sqrt{1-k^2})$ se stává nekonečnou

$$\text{Poměr} \quad \frac{K'}{K}$$

tedy ustavičně klesá, probíhá-li k interval (0...1) a sice klesá od ∞ do 0; veličina

$$q = e^{-\frac{\pi K'}{K}}$$

tedy při tom roste od nuly do 1.

Hodnoty k a q si odpovídají navzájem jednoznačně a může se q krajní hodnotě 1 libovolně přiblížiti; zařídíme-li však předem integrály tak, aby $k^2 \leq \frac{1}{2}$, bude $K' \geq K$, a tedy

$$q \leq e^{-\pi} = 0.043213918 \dots$$

Ze vzorce (4*) plyne

$$\log q = -\frac{K' \pi}{K} - 2 \log \frac{k}{4} + \frac{\pi}{K} \Omega,$$

kde položeno

$$\Omega = \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n} \sum_1^n \frac{2}{2\nu(2\nu-1)} \cdot k^{2\nu}.$$

Položme

$$x = \frac{k^2}{4}, \quad 2 \sum_1^n \frac{1}{2\nu(2\nu-1)} = \sigma_n;$$

máme

$$\begin{aligned} \frac{2}{\pi} K = \mathfrak{P}(x) &= 1 + x + \frac{9}{4} x^2 + \frac{25}{4} x^3 + \frac{25.49}{64} x^4 + \\ &+ \frac{49.81}{64} x^5 + \frac{9.7^2.11^2}{64} x^6 + \dots \end{aligned}$$

$$\Omega(x) = \sigma_1 x + \frac{9}{4} \sigma_2 x^2 + \frac{25}{4} \sigma_3 x^3 + \frac{25.49}{64} \sigma_4 x^4 + \dots,$$

$$\sigma_1 = 1, \quad \sigma_2 = \frac{7}{6}, \quad \sigma_3 = \frac{37}{30}, \quad \sigma_4 = \frac{533}{420},$$

$$\sigma_5 = \frac{1627}{1260}, \dots$$

Výpočet metodou neurčitých součinitelů dává

$$\frac{1}{\mathfrak{P}(x)} = 1 - x - \frac{5}{4} x^2 - \frac{11}{4} x^3 - \frac{469}{64} x^4 - \frac{1379}{64} x^5 - \frac{177306}{4^4} x^6 - \dots,$$

odtud nalezneme

$$\frac{\pi}{2K} \Omega = \frac{\Omega(x)}{\mathfrak{P}(x)} = x + \frac{13}{8} x^2 + \frac{23}{6} x^3 + \frac{2701}{4^4} x^4 + \dots$$

Tím dospíváme k výsledku

$$\sqrt{q} = \frac{k}{4} e^{\varphi\left(\frac{k^2}{4}\right)}, \quad \varphi(x) = x + \frac{13}{8} x^2 + \frac{23}{6} x^3 + \frac{2701}{4^4} x^4 + \dots$$

Je-li k blízko 1, položíme $1 - k^2 = \eta^2$ a máme

$$K = K(\sqrt{1 - \eta^2}) = K'(\eta);$$

$$K' = K'(\sqrt{1 - \eta^2}) = K(\eta),$$

tedy dle (3) a (4*)

$$K' = \frac{\pi}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 \eta^{2n}, \quad (7)$$

$$K = \frac{2}{\pi} K' \log \frac{4}{\eta} - 2 \sum_{n=1}^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 \eta^{2n} \sum_{\nu=1}^n \frac{1}{2\nu(2\nu-1)};$$

$$\eta^2 = 1 - k^2.$$

Landenovou transformací lze každý případ na tento tvar převést: podle této transformace vládne mezi moduly k a k_1 vztah

$$\sqrt{k} = \frac{\mathfrak{F}_2(0|\tau)}{\mathfrak{F}_3(0|\tau)}, \quad \sqrt{k_1} = \frac{\mathfrak{F}_2(0|\frac{\tau}{2})}{\mathfrak{F}_3(0|\frac{\tau}{2})}$$

$$k_1 = \frac{2\sqrt{k}}{1+k} \quad (8)$$

a pro příslušné integrály K a K_1 platí

$$K_1 = (1+k)K, \quad (9)$$

což lze též psát

$$k_1 K_1 = 2\sqrt{k}K. \quad (9^0)$$

Z rovnic

$$iK' = \tau K, \quad iK'_1 = \frac{\tau}{2} K_1,$$

pak máme

$$K'_1 = \frac{1}{2} K_1 \frac{K'}{K},$$

t. j.

$$\frac{K'}{K} = 2 \frac{K'_1}{K_1}. \quad (10)$$

V případě $k = \frac{2}{3}$ máme ku př.

$$k_1 = \frac{2}{3} \sqrt{6} = 0.979796, \quad \eta^2 = 0.04 = 1 - k_1^2;$$

podle vzorců (7) máme tedy pro transformované periody

$$\frac{2}{\pi} K'_1 = 1 + \left(\frac{1}{2}\right)^2 0.04 + \left(\frac{1.3}{2.4}\right)^2 0.04^2 + \left(\frac{1.3.5}{2.4.6}\right)^2 0.04^3 + \dots,$$

$$K_1 = \frac{2}{\pi} K'_1 \log 20 - 2 \left\{ \left(\frac{1}{2}\right)^2 \frac{1}{2 \cdot 1} \eta^2 + \left(\frac{1.3}{2.4}\right)^2 \left(\frac{1}{2 \cdot 1} + \frac{1}{4 \cdot 3}\right) \eta^4 + \dots \right\}.$$

V první řadě máme členy

$$\begin{aligned} \mathfrak{F}_1 &= 0.01 \\ \mathfrak{F}_2 &= 0.000225 \\ \mathfrak{F}_3 &= \quad 625 \\ \mathfrak{F}_4 &= \quad 19 \\ (\mathfrak{F}_5 &= 0.086) \end{aligned}$$

tedy

$$\frac{2}{\pi} K_1' = 1.01023144.$$

Součinitelé, jimiž jsou tyto členy v druhé řadě opatřeny, jsou:

$$\frac{1}{2}, \frac{7}{12}, \frac{37}{60}, \frac{533}{840},$$

a jsou tedy členy ty pořadem

$$\begin{array}{r} 0.005 \\ 0.00013125 \\ 385 \\ 12 \\ \hline 0.00513522, \end{array}$$

takže

$$K_1 = \frac{2}{\pi} K_1' \log 20 = 0.01027044,$$

$$\log 20 = 2.99573227355,$$

$$\frac{2}{\pi} K_1' \log 20 = 3.02638293,$$

$$K_1 = 3.01611249.$$

Odtud se vypočte

$$\text{Log } q^{\frac{1}{2}} = -\pi \frac{K_1'}{K_1} \text{Log } e = -\frac{\pi^2}{2} \frac{1.01023144}{3.01611249} \text{Log } e.$$

§ 5. Další metody početní.

Možno počítati veličinu q , je-li dáno K . Máme

$$\sqrt{\frac{2}{\pi} K} = \vartheta_3 = 1 + 2q + 2q^4 + 2q^9 + \dots,$$

tedy položíme-li

$$\frac{1}{2} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi} K} - 1 \right) = \xi,$$

máme rovnici

$$\varphi(q) \equiv q + q^4 + q^9 + \dots - \xi = 0;$$

první sblížení je patrně

$$q_1 = \xi - \xi^4,$$

další plyne dle Newtonovy metody aproximační; máme

$$\begin{aligned} \varphi(q_1) &= -\xi^4 + (\xi^4 - 4\xi^7 + 6\xi^{10} + \dots) + \xi^9 + \dots = \\ &= -4\xi^7 + \xi^9 + 6\xi^{10} + \dots \end{aligned}$$

$$\varphi'(q_1) = 1 + 4(\xi^3 - 3\xi^6 + 3\xi^9) + 9\xi^8 + \dots$$

a pro opravu možno se omeziti na

$$\delta q_1 = \frac{4\xi^7 - \xi^9 - 6\xi^{10}}{1 + 4\xi^3} = \frac{\xi^7(4 - \xi^2 - 6\xi^3)(1 - 4\xi^3)}{1 - 16\xi^6}$$

t. j.

$$q = \xi - \xi^4 + 4\xi^7 - \xi^9 - 22\xi^{10} + \dots, \quad (1)$$

$$\xi = \frac{1}{2} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi} K} - 1 \right).$$

V případě $k = \frac{2}{3}$ (§ 4) se pohodlně (po Landenově transformaci) počítal integrál K_1' ; položíme-li tedy

$$\xi = \frac{1}{2} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi} K_1'} - 1 \right) = \frac{1}{2} (\sqrt{N} - 1), \quad N = \frac{2}{\pi} K_1',$$

dá nám (1) hodnotu

$$q_1 = e^{-\pi \frac{K_1}{K_1'}},$$

takže $\text{Log } q^{\frac{1}{2}} = \text{Log } q_1 = \pi^2 \text{Log}^2 e$.

Omezíme-li se na logaritmy sedminístné, kladouce

$$N = \sec^4 a, \quad 2\xi = \text{tg}^2 a;$$

$$N = 1.0102314, \quad \text{Log } N = 0.00442086$$

$$\text{Log } \sec a = 0.00110521, \quad a = 4^\circ 5' 9''$$

$$\text{Log } \text{tg } a = 8.8539049$$

$$7.7078098$$

$$0.3010300$$

$$\text{Log } \xi = 0.4067798 - 3, \quad \text{Log } \xi^4 = 0.62712 - 11$$

$$\xi = 0.00255141, \quad q_1 = \xi; \quad -\text{Log } q_1 = 2.5932202$$

$$\text{Log } \pi = 0.4971499$$

$$\text{Log } \text{Log } e = 0.6377843 - 1$$

$$\text{Log } (\pi \text{Log } e) = 0.1349342$$

$$0.2698684$$

$$\text{Log } \text{Log } \frac{1}{q_1} = 0.4138393$$

$$0.8560291 - 1$$

$$\text{Log } \frac{1}{\sqrt{q}} = 0.7178423$$

$$\text{Log } q^{\frac{1}{2}} = 0.2821577 - 1$$

Scheibner a Weierstrass užili identity

$$\sqrt[k]{k} = \frac{\mathcal{D}_2}{\mathcal{D}_3} = 2 \frac{q^{\frac{1}{4}} + q^{\frac{9}{4}} + q^{\frac{25}{4}} + \dots}{1 + 2q + 2q^4 + 2q^9 + \dots}$$

z níž obrácením vychází rozvoj $q^{\frac{1}{k}}$ dle mocnin $\sqrt[k]{k}$.

Znamenejme k vůli stručnosti

$$q^{\frac{1}{k}} = \xi, \quad \frac{1}{2}\sqrt[k]{k} = \lambda,$$

načež se rovnice přepíše na

$$f(\xi) \equiv \xi + \xi^9 + \xi^{25} + \dots - \lambda(1 + 2\xi^4 + 2\xi^{16} + 2\xi^{36} + \dots) = 0;$$

první sblížení dává $\xi = \lambda$, druhé jest

$$\xi_1 = \lambda + 2\lambda^5,$$

a pro zdokonalení užijeme Newtonovy metody aproximační.

$$\begin{aligned} f(\xi_1) &= \lambda + 2\lambda^5 + (\lambda^9 + 18\lambda^{13} + 144\lambda^{17} + \dots) - \\ &- \lambda[1 + 2(\lambda^4 + 8\lambda^8 + 24\lambda^{12} + 32\lambda^{16}) + 2\lambda^{16} + \dots] = \\ &= -[15\lambda^9 + 30\lambda^{13} - 78\lambda^{17} + \dots]; \end{aligned}$$

$$\xi f'(\xi) = \xi + 9\xi^9 - 2\lambda[4\xi^4 + 16\xi^{16}] + \dots$$

$$\begin{aligned} \xi_1 f'(\xi_1) &= \lambda + 2\lambda^5 + 9[\lambda^9 + 18\lambda^{13} + 144\lambda^{17}] - \\ &- 2\lambda[4(\lambda^4 + 8\lambda^8 + 24\lambda^{12} + 32\lambda^{16}) + 16\lambda^{16}] + \dots \end{aligned}$$

Oprava $-(\lambda + 2\lambda^5) \frac{f(\xi_1)}{\xi_1 f'(\xi_1)}$ je řádu λ^9 a vystihuje přesnost řádu λ^{17} ; proto bylo dovoleno vypustiti vyšší mocnosti než λ^{17} . Po redukcí jest

$$\xi_1 f'(\xi_1) = \lambda - 6\lambda^5 - 55\lambda^9 - 30\lambda^{13} + 1008\lambda^{17} + \dots$$

a opravené řešení zní tedy

$$\xi = (\lambda + 2\lambda^5) \left(1 + \frac{15\lambda^8 + 30\lambda^{12} - 78\lambda^{16}}{1 - 6\lambda^4 - 55\lambda^8 - 30\lambda^{12} + 1008\lambda^{16}} \right).$$

Řád sblížení λ^{17} se nepoškodí, vynecháme-li ve jmenovateli členy λ^{12} a λ^{16} , i vychází tak

$$\begin{aligned} \xi &= (\lambda + 2\lambda^5) \left(1 + \frac{15\lambda^8 + 30\lambda^{12} - 78\lambda^{16}}{1 - 6\lambda^4 - 55\lambda^8} \right) + (\xi^{21}), \\ \xi &= q^{\frac{1}{k}}, \quad \lambda = \frac{1}{2}\sqrt[k]{k}. \end{aligned} \tag{2}$$

Poznačení chyby jako řádu 21. pochází odtud, že rozvoj dle mocnin λ obsahuje mocnosti 1, 5, 9, 13, 17, ... z nichž první vynechaná je 21.

Rozvinutím pravé strany pak vychází obvyklý tvar

$$\xi = \lambda + 2\lambda^5 + 15\lambda^9 + 150\lambda^{13} + 1707\lambda^{17} + \dots \quad (2^*)$$

$$\lambda = \frac{1}{2}\sqrt{k}.$$

* * *

Pohodlným je tento rozvoj jen pro malé hodnoty λ . Scheibner a Weierstrass zavedli na místě k do počtu nový modul, který se objeví po určité transformaci. Z rovnice

$$\sqrt{k'} = \frac{\mathfrak{I}_0}{\mathfrak{I}_3}, \quad \frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}} = \frac{\mathfrak{I}_3 - \mathfrak{I}_0}{\mathfrak{I}_3 + \mathfrak{I}_0}$$

plyne po dosazení řad

$$\frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}} = 2 \frac{q + q^9 + q^{25} + \dots}{1 + 2q^4 + 2q^{16} + 2q^{36} + \dots} = \frac{\mathfrak{I}_2(0|4\tau)}{\mathfrak{I}_3(0|4\tau)}.$$

Parametru 4τ přísluší modul, který znamenejme l ; je pak

$$\sqrt{l} = \frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}}, \quad \sqrt{l} = \frac{\mathfrak{I}_2(0|4\tau)}{\mathfrak{I}_3(0|4\tau)},$$

a můžeme užití vzorců (2) pro hodnoty $\xi = q$, $\lambda = \frac{1}{2}\sqrt{l}$, to jest máme

$$q = \lambda + 2\lambda^5 + 15\lambda^9 + 150\lambda^{13} + 1707\lambda^{17} + \dots,$$

$$\lambda = \frac{1}{2} \frac{1 - \sqrt{l'}}{1 + \sqrt{l'}} \quad (3)$$

Může se státi (pro malá λ), že q vypadne tak malé, že se na užívaných místech objeví vesměs nuly, a výsledek se nehodí k výpočtu veličin řádu q^4 ; v tom případě užíváme vzorce (2).

Je-li k tak blízko jedné, že λ nevypadne dosti malé, můžeme užití transformace ještě jednou, kladouce

$$\lambda = \frac{1}{2} \frac{1 - \sqrt{l'}}{1 + \sqrt{l'}},$$

načež řada (3) dává q^4 .

Také můžeme voliti

$$\lambda = \frac{1}{2} \frac{1 - \sqrt{k}}{1 + \sqrt{k}},$$

načež řada má součet $q^4 = e^{-\frac{i\pi}{4\tau}} = e^{-\frac{K\pi}{4K'}}$.

Tak v případě $k = \frac{1}{4}$ by volba $\lambda = \frac{1}{2}\sqrt{k} = \frac{1}{4}$ nedávala řadu s rychlou konvergencí; zato již

$$\lambda = \frac{1}{2}\sqrt{l} = 31 - 8\sqrt{15} = 0.0161336$$

se k výpočtu výborně hodí.

* * *

Potřeba je však také početní metody pro stanovení integrálu u , t. j. pro řešení rovnice $sn u = x$ při daném x .

Vyjděme z identity zřejmé

$$\frac{\mathfrak{F}_3(v) - \mathfrak{F}_0(v)}{\mathfrak{F}_3(v) + \mathfrak{F}_0(v)} = \frac{2 \sum q^{\mu^2} \cos 2\mu r \pi}{1 + \sum q^{\nu^2} \cos 2\nu v \pi}, \quad \begin{matrix} (\mu = 1, 3, 5, \dots) \\ (\nu = 2, 4, 6, \dots) \end{matrix}$$

čili

$$\frac{\frac{\mathfrak{F}_3(v)}{\mathfrak{F}_0(v)} - 1}{\frac{\mathfrak{F}_3(v)}{\mathfrak{F}_0(v)} + 1} = \frac{\mathfrak{F}_3(2r | 4\tau)}{\mathfrak{F}_3(2r | 4\tau)}$$

a po dosazení známých hodnot

$$\frac{dn(u, k) - \sqrt{k'}}{dn(u, k) + \sqrt{k'}} = \sqrt{l} \frac{cn\left(\frac{2Lu}{K}, l\right)}{dn\left(\frac{2Lu}{K}, l\right)}$$

kde

$$L = \frac{\pi}{2} \mathfrak{F}_3^2(0 | 4\tau)$$

jest integrál K příslušný k modulu l .

Tu opět plyne z rovnice

$$\sqrt{\frac{K}{L}} = \frac{\mathfrak{F}_3(0 | \tau)}{\mathfrak{F}_3(0 | 4\tau)}$$

rozložením členů čitatele podle sudých a lichých mocnitelů čísla q

$$\sqrt{\frac{K}{L}} = \frac{\mathfrak{F}_3(0 | 4\tau) + \mathfrak{F}_3(0 | 4\tau)}{\mathfrak{F}_3(0 | 4\tau)} = 1 + \sqrt{l} = \frac{2}{1 + \sqrt{k'}}. \quad (4)$$

Tak máme pro multiplikátor

$$\mathfrak{M} = \frac{2L}{K} = \frac{2}{(1 + \sqrt{l})^2} = \frac{(1 + \sqrt{k'})^2}{2}; \quad \sqrt{l} = \frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}}$$

a náš výsledek se přepíše na

$$\frac{dn(u, k) - \sqrt{k'}}{dn(u, k) + \sqrt{k'}} = \sqrt{l} \frac{cn(\mathfrak{M}u, l)}{dn(\mathfrak{M}u, l)}. \quad (5)$$

Pro početní praxi v tomto případě doporučuje se zavést $x = sn^2 u$ jako danou veličinu, podobně píše

$$s = sn^2(\mathfrak{M}u, l);$$

klademe-li mimo to

$$Q = \frac{dn u - \sqrt{k'}}{dn u + \sqrt{k'}} = \frac{\sqrt{1 - k^2 x} - \sqrt{k'}}{\sqrt{1 - k^2 x} + \sqrt{k'}}, \quad (6a)$$

objeví se (5) ve tvaru

$$Q^2 = l \frac{1-s}{1-l^2 s},$$

čili

$$s = \frac{l - Q^2}{l(1 - Q^2 l)}. \quad (6b)$$

Pokud

$$0 \leq \mathfrak{M} u \leq L \quad (a)$$

plyne z rovnice $s = sn^2(\mathfrak{M} u, l)$

$$\mathfrak{M} u = \int_0^s \frac{d\eta}{2 \sqrt{\eta(1-\eta)(1-l^2\eta)}} = \int_0^{\sqrt{s}} \frac{dt}{\sqrt{(1-t^2)(1-l^2 t^2)}}.$$

Dělíme-li \mathfrak{M} a dosadíme za u příslušný integrál, obdržíme hledaný vzorec transformační

$$\int_0^{\sqrt{x}} \frac{d\xi}{\sqrt{(1-\xi^2)(1-k^2\xi^2)}} = \frac{2}{(1+\sqrt{k'})^2} \int_0^{\sqrt{x}} \frac{dt}{\sqrt{(1-t^2)(1-l^2 t^2)}} \quad (6)$$

Podmínka (a) se přepíše na

$$0 \leq u \leq \frac{1}{2}K, \text{ t. j. } x \leq \frac{1}{1+k'}. \quad (a')$$

Veličina Q je kladná pro tyto hodnoty, vymizí pro $u = \frac{K}{2}$, $x = \frac{1}{1+k'}$, a je zápornou pro $u = (\frac{K}{2} \dots K)$, t. j. pro $x = (\frac{1}{1+k'} \dots 1)$.

Zavádíme-li amplitudu ψ , $\sin \psi = \sqrt{s}$, můžeme ji počítati ze vzorce

$$\cos \psi = \frac{Q}{\sqrt{l}} \sqrt{\frac{1-l^2}{1-Q^2 l}}, \quad \operatorname{tg} \psi = \frac{\sqrt{l}}{l' Q} \sqrt{1 - \frac{Q^2}{l}}. \quad (6c)$$

Máme-li počítati integrál (6) pro $x > \frac{1}{1+k'}$, uijeme vzorec

$$\operatorname{sn}(K-u) = \frac{\operatorname{cn} u}{\operatorname{dn} u},$$

načež $K-u = u_1$ je v žádaných mezích 0 a $\frac{K}{2}$, a jest

$$x_1 = \operatorname{sn}^2 u_1 = \frac{1-x}{1-k^2 x}.$$

Integrál

$$J = \int_0^{\sqrt{x_1}} \frac{d\xi}{\sqrt{(1-\xi^2)(1-k^2\xi^2)}}$$

se vypočte dle (6) a hledaný integrál u bude

$$u = K - J.$$

Veličina $Q(x_1)$ je tu kladná a liší se od $Q(x)$ jen znaméním. Nový integrál s modulem l se pohodlně počítá přímo dle (1) § 4.

$$F(l, \psi) = \int_0^\psi \frac{d\psi}{\sqrt{1 - l^2 \sin^2 \psi}} = H_0 + \frac{1}{2} l^2 H_1 + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} l^4 H_2 + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} l^6 H_3 + \dots$$

$$H_0 = \psi, \quad H_1 = \frac{1}{2} \psi - \frac{1}{2} \sin \psi \cos \psi,$$

$$H_n(\psi) = \frac{2n-1}{2n} H_{n-1} - \frac{\sin^{2n-1} \psi \cos \psi}{2n},$$

při čemž $\sin \psi = \sqrt{s}$.

Průsvitnější je tvar

$$\begin{aligned} F(l, \psi) = & \psi + \frac{1}{2^2} (\psi - \sin \psi \cos \psi) l^2 + \\ & + \frac{1^2 \cdot 3^2}{2^2 \cdot 4^2} [\psi - \sin \psi \cos \psi (1 + \frac{2}{3} \sin^2 \psi)] l^4 + \\ & + \frac{1^2 \cdot 3^2 \cdot 5^2}{2^2 \cdot 4^2 \cdot 6^2} [\psi - \sin \psi \cos \psi (1 + \frac{2}{3} \sin^2 \psi + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \sin^4 \psi)] l^6 + \dots \end{aligned}$$

Řada konverguje tak rychle jako geometrická s poměrem $l^2 s$.

Volme jako příklad

$$k = \frac{1}{3} \sqrt{5}, \quad x = \frac{2}{5} (= sn^2 u); \quad K = \frac{2}{3}.$$

$$\sqrt{l} = 5 - 2\sqrt{6} = 0.1010205,$$

$$Q = \frac{\sqrt{18} - \sqrt{13}}{\sqrt{18} + \sqrt{13}} = \frac{31 - 2\sqrt{234}}{5} = 0.0811766,$$

$$l^2 = 0.031041, \quad Q^2 l = 0.04672;$$

$$\cos \psi = \frac{Q}{\sqrt{l}} (1 - 0.04185).$$

Dostaneme

$$u = 0.3864366.$$

* * *

Z rovnice (5) máme stále při označení

$$\begin{aligned} Q &= \frac{dn(u, k) - \sqrt{k'}}{dn(u, k) + \sqrt{k'}}, \quad \mathfrak{M}u = v, \\ Q^2 l &= \frac{l^2 cn^2(v, l)}{dn^2(v, l)} = \frac{l^2 - 1 + dn^2(v, l)}{dn^2(v, l)}, \end{aligned}$$

takže

$$dn(v, l) = \frac{l'}{\sqrt{1 - Q^2 l}} \quad (6d)$$

Poměr Q utvořený z této funkce znamenejme

$$Q_1 = \frac{dn(v, l) - \sqrt{l'}}{dn(v, l) + \sqrt{l'}} = \frac{\sqrt{l'} - \sqrt{1 - Q^2 l}}{\sqrt{l'} + \sqrt{1 - Q^2 l}}; \quad (7a)$$

pro velmi malá l máme v moci počítati čitatele se stejným počtem platných míst jako u jmenovatele, neboť tu klademe

$$\sqrt{l'} = \sqrt{1 - l^2} = 1 - \frac{1}{2}l^2 - \frac{3}{8}l^4 - \dots, \quad \sqrt{1 - Q^2 l} = 1 - \frac{1}{2}Q^2 l - \frac{1}{8}Q^4 l^3 - \dots$$

Připomeňme dříve, že po zavedení veličiny

$$P = \frac{Q}{\sqrt{l}}$$

se naše výsledky píší

$$\operatorname{tg} \psi = \frac{\sqrt{1 - P^2}}{P l'}, \quad \cos \psi = \frac{P l'}{\sqrt{1 - P^2 l^2}}; \quad \psi = am(v, l) = am(\mathfrak{M}u, l).$$

Zavedeme úhel Θ

$$\cos \Theta = P,$$

načež

$$\operatorname{tg} \psi = \frac{1}{l'} \operatorname{tg} \Theta.$$

Nyní obraťme se k opětnému užití transformace (5), zavádějice další modul l_1 a multiplikátor \mathfrak{M}_1 :

$$\sqrt{l_1} = \frac{1 - \sqrt{l'}}{1 + \sqrt{l'}}, \quad \mathfrak{M}_1 = \frac{(1 + \sqrt{l'})^2}{2} = \frac{2}{(1 + \sqrt{l_1})^2}.$$

Veličina

$$Q_1 = \sqrt{l_1} \frac{cn(\mathfrak{M}_1 \mathfrak{M}_1 u, l_1)}{dn(\mathfrak{M}_1 \mathfrak{M}_1 u, l_1)} = P_1 \sqrt{l_1} \quad (7b)$$

je dána vzorcem (7a) čili

$$P_1 \sqrt{l_1} = \frac{\sqrt{l'} - \sqrt{1 - P^2 l^2}}{\sqrt{l'} + \sqrt{1 - P^2 l^2}}$$

i jest třeba jen vypočísti P_1 a určití úhel ψ_1 rovnici

$$\operatorname{tg} \psi_1 = \frac{\operatorname{tg} \Theta_1}{l_1'}, \quad \cos \Theta_1 = P_1.$$

Můžeme obyčejně s velkou přesností bráti $l_1' = 1$, takže bude

$$\psi_1 \doteq \Theta_1 = \arccos P_1;$$

současně jest se stejnou přesností (s chybou typu l_1^2)

$$cn(v, l_1) = \cos v, \quad dn(v, l_1) = 1, \quad v = \mathfrak{M}\mathfrak{M}_1 u;$$

tudíž

$$P_1 = \cos v, \quad v = \Theta_1,$$

a vychází definitivně

$$u = \frac{\arccos P_1}{\mathfrak{M}\mathfrak{M}_1} = \frac{(1 - \sqrt{l})^2}{2} \frac{(1 - \sqrt{l_1})^2}{2} \arccos P_1. \quad (7^*)$$

Iterační postup v každém případě osvědčí se pro počítání polo-
viční periody K . Stanovíme-li moduly k_1, k_2, \dots dle zákona

$$\sqrt{k_1} = \frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}}, \quad \sqrt{k_2} = \frac{1 - \sqrt{k_1'}}{1 + \sqrt{k_1'}} \dots$$

a znamenáme-li K_1, K_2, \dots příslušné úplné integrály, máme dle (4)

$$K = (1 + \sqrt{k_1})^2 K_1, \quad K_1 = (1 + \sqrt{k_2})^2 K_2, \dots$$

Poněvadž k_n je nekonečně malé, je $K_n \sim \frac{\pi}{2}$ a odtud

$$\frac{2}{\pi} K = (1 + \sqrt{k_1})^2 (1 + \sqrt{k_2})^2 (1 + \sqrt{k_3})^2 \dots \quad (A)$$

čili

$$\mathcal{J}_3 = (1 + \sqrt{k_1}) (1 + \sqrt{k_2}) (1 + \sqrt{k_3}) \dots$$

Pro $k = \frac{\sqrt{5}}{3}$ na sedm míst to zní

$$\mathcal{J}_3 = 1.1010205 \times 1.0^4 130 \cdot 1.1010348$$

a stačily by tyto členy pro dvacet míst, kdyby byly s tou přesností po-
čítány.

Počítání dle této metody není obtížné ani pro hodnoty $k > \frac{1}{\sqrt{2}}$ na př.
pro $k = \sin 75^\circ$; tak můžeme stanoviti oba integrály K i K' a pak určití

$$\text{Log } q = -\pi \frac{K'}{K} \text{Log } e.$$

Analogicky s Gaussovým aritmeticko-geometrickým* průměrem možno
počítání modulů k_1, k_2, \dots

$$\sqrt{k_{v+1}} = \frac{1 - \sqrt{k_v'}}{1 + \sqrt{k_v'}}$$

vpraviti do následujícího algoritmu: Položíme, značíce a, b veličiny
kladné, z nichž jedna libovolná,

$$\sqrt{k} = \frac{b}{a}; \quad 2a_1 = a + \sqrt{a^4 - b^4}, \quad 2b_1 = a - \sqrt{a^4 - b^4};$$

$$2a_2 = a_1 + \sqrt{a_1^4 - b_1^4}, \quad 2b_2 = a_1 - \sqrt{a_1^4 - b_1^4}; \dots$$

* Viz na str. 146.

Je pak

$$\sqrt{k_1} = \frac{b_1}{a_1}, \quad \sqrt{k_2} = \frac{b_2}{a_2}, \dots \quad 1 + \sqrt{k_1} = \frac{a}{a_1}, \quad 1 + \sqrt{k_2} = \frac{a}{a_2}, \dots$$

tedy

$$(1 + \sqrt{k_1})(1 + \sqrt{k_2}) \dots (1 + \sqrt{k_n}) = \frac{a}{a_n},$$

takže máme

$$\mathcal{D}_3 = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{a}{a_n}; \quad \frac{2}{\pi} K = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\frac{a}{a_n} \right)^2.$$

Také multiplikátory \mathfrak{M} , \mathfrak{M}_1, \dots se tu přehledně vyjadřují, takže máme po n transformacích

$$u_n = \mathfrak{M} \mathfrak{M}_1 \dots \mathfrak{M}_{n-1} u = \frac{a_n^2}{a^2} 2^n u.$$

Vyložme tuto metodu na příkladě

$$k = \sin 75^\circ = \frac{1}{4}(\sqrt{6} + \sqrt{2}),$$

kdy

$$k' = \frac{1}{4}(\sqrt{6} - \sqrt{2}) = 0.25882.$$

Volíme

$$a = 1, \quad b = \sqrt{k},$$

tedy

$$\sqrt{a^4 - b^4} = \sqrt{k'}, \quad a_1 = \frac{1 + \sqrt{k'}}{2}, \quad b_1 = \frac{1 - \sqrt{k'}}{2}.$$

Položíme

$$\sqrt{k'} = \cos \beta, \quad \beta = 59^\circ 25' 14'',$$

načež

$$a_1 = \cos^2 \frac{\beta}{2}, \quad b_1 = \sin^2 \frac{\beta}{2};$$

$$\text{Log } a_1 = 0.87758 - 1, \quad \text{Log } b_1 = 0.39030 - 1,$$

$$a_1 = 0.75437, \quad b_1 = 0.24564.$$

$$\left(\frac{b_1}{a_1} \right)^2 = \sin \alpha_1, \quad \sqrt{a_1^4 - b_1^4} = a_1 \sqrt{\cos \alpha_1}, \quad \sqrt{\cos \alpha_1} = \cos \beta_1;$$

$$a_2 = a_1 \cos^2 \frac{\beta_1}{2}, \quad b_2 = a_1 \sin^2 \frac{\beta_1}{2}.$$

$$\text{Log } a_2 = 0.87696 - 1, \quad \text{Log } b_2 = 0.02936 - 3,$$

$$a_2 = 0.75330, \quad b_2 = 0.00107,$$

$$a_3 = a_2, \quad b_3 = 0.$$

Nalezneme

$$K = \frac{\pi}{2} \frac{1}{a_2^2} = 2.7682.$$

Na posledním místě má státi 1 místo 2, jak plyne z údaje C. Rungeova (*Acta mathematica*).

Význam tohoto aritmetického procesu je pouze mnemotechnický

a nelze říci, že by tento početní postup vykazoval výhody před přímým stanovením čísel k , a před vzorcem (A).

Ukáže se to na vzorci (7*).

V případě $k = \frac{\sqrt{5}}{3}$ máme*

$$\text{Log } \sqrt{l} = 0.0044096 - 1, \text{ Log } \sqrt{l_1} = 0.1154464 - 5,$$

tedy $\text{Log } l_1^2 = 0.461 \dots - 20$, tedy $l_1' = 1$ s chybou na dvacátém místě.

Při počítání výrazu P_1 podle (7a) bychom kladli

$$Pl = \sin \omega, \quad \frac{\cos \omega}{\sqrt{l}} = \cos \omega',$$

načež by

$$P_1 = \frac{1}{\sqrt{l_1}} \text{tg}^2 \frac{\omega'}{2}.$$

Avšak úhel ω' se tu stanoví velmi nepřesně; neboť výpočet dává

$$L \cos \omega = 9.9999854$$

$$L\sqrt{l} = 9.9999887$$

a tedy veličina ω' stanovena logaritmem

$$-L \frac{\cos \omega}{\sqrt{l}} = \frac{33}{10^7},$$

jenž vznikl odečtením dvou zlomků, v nichž se všechny jisté číslice zrušily a zůstala jen dvě místa, z nich druhé již nejisté. Závada ta se odstraní transformací

$$P_1 = \frac{1 + \sqrt{l}}{\sqrt{l} + \sqrt{1 - P^2 l^2}} \frac{\sqrt{l} - \sqrt{1 - P^2 l^2}}{1 - \sqrt{l}} = \left(\frac{1 + \sqrt{l}}{\sqrt{l} + \sqrt{1 - P^2 l^2}} \right)^2 (1 - l - 1)$$

t. j.

$$P_1 = \left(\frac{1 + \sqrt{l}}{\sqrt{l} + \sqrt{1 - P^2 l^2}} \right)^2 [P^2(1 + l) - 1]; \quad \frac{1 + \sqrt{l}}{\sqrt{1 - P^2 l^2}} = 2 \cos^2 \frac{1}{2} \gamma_1,$$

$$P_1 = \left(\frac{\cos^2 \frac{1}{2} \gamma_1}{\cos \frac{\omega + \gamma_1}{2} \cos \frac{\omega - \gamma_1}{2}} \right)^2 (2P^2 \cos^2 \frac{1}{2} \alpha_1 - 1).$$

Operace o jednom kroku, spočívající ve stanovení P a ψ , zdá se výhodnější.

* * *

* Klademe $k = \sin \alpha$, $k' = \cos \alpha = \cos^2 \gamma$, načež $\sqrt{l} = \text{tg}^2 \frac{\gamma}{2}$, $\text{tg}^4 \frac{\gamma}{2} = l = \sin \alpha_1$,

$l' = \cos \alpha_1 = \cos^2 \gamma_1$, $\sqrt{l_1} = \text{tg}^2 \frac{\gamma_1}{2}, \dots$

Jiná, avšak pracná metoda řešení rovnice $sn u = c$ spočívá na identitě

$$\frac{\sin v\pi - q^2 \sin 3v\pi + q^4 \sin 5v\pi - \dots}{1 - 2q^2 \cos 2v\pi + 2q^4 \cos 4v\pi - \dots} = \frac{c\sqrt{k}}{2\sqrt{q}}$$

jež poskytne první sblížení (při známém q)

$$\sin v_0\pi = \frac{c\sqrt{k}}{2\sqrt{q}}, \quad u_0 = 2Kv_0.$$

Z addiční věty pak plyne při značení $\varphi = am u$, $\varphi_0 = am u_0$

$$\operatorname{tg} am(u - u_0) = \frac{\operatorname{tg} \varphi \Delta \varphi_0 - \operatorname{tg} \varphi_0 \Delta \varphi}{1 + \operatorname{tg} \varphi \operatorname{tg} \varphi_0 \Delta \varphi \Delta \varphi_0} = \operatorname{tg}(a - b),$$

$$\operatorname{tg} a = \operatorname{tg} \varphi \Delta \varphi_0, \quad \operatorname{tg} b = \operatorname{tg} \varphi_0 \Delta \varphi.$$

Veličiny a , b známe

$$[\operatorname{tg} a = \frac{sn u}{cn u} dn u_0, \quad \operatorname{tg} b = \frac{sn u_0}{cn u_0} dn u]$$

a z nich vypočte se

$$\psi = am(u - u_0) = a - b,$$

načež

$$u - u_0 = \int_0^\psi \frac{d\psi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \psi}} = \psi + \frac{k^2}{4} (\psi - \sin \psi \cos \psi) + \frac{9k^4}{64} [\psi - \sin \psi \cos \psi (1 + \frac{3}{8} \sin^2 \psi)] + \dots$$

Stanovení hodnot $sn u_0$, $cn u_0$, $dn u_0$ vyžaduje výpočet všech čtyř $\mathcal{F}_\alpha(v_0)$, čímž se operace stává obtížnou.

* * *

Jiná někdy výhodnější metoda spočívá v použití funkce delta. Je-li dáno $sn u$, vypočteme $dn u$, načež nám rovnice

$$\frac{\mathcal{F}_3\left(\frac{u}{2K}\right)}{\mathcal{F}_0\left(\frac{u}{2K}\right)} = \frac{1}{\sqrt{k}} dn u$$

podá

$$1 + 2q \cos \frac{u\pi}{K} + 2q^4 \cos \frac{2u\pi}{K} + 2q^9 \cos \frac{3u\pi}{K} + \dots \\ = \frac{1}{\sqrt{k}} dn u [1 - 2q \cos \frac{u\pi}{K} + 2q^4 \cos \frac{2u\pi}{K} - 2q^9 \cos \frac{3u\pi}{K} + \dots]$$

a odtud při označení

$$Q = \frac{dn u - \sqrt{k}}{dn u + \sqrt{k}} \\ \cos \frac{u\pi}{K} = \frac{Q}{2q} + q^4 Q \cos \frac{2u\pi}{K} - q^9 \cos \frac{3u\pi}{K} + \dots \quad (a)$$

Zpravidla jsme již nuceni zanedbat q^3 , a dostáváme jako první sblížení

$$\cos \frac{u_1 \pi}{K} = \frac{Q}{2q} \text{ s chybou řádu } q^3 Q;$$

dosadíme

$$\cos \frac{2u_1 \pi}{K} = \frac{2Q^2}{4q^2} - 1$$

a máme s chybou řádu $q^6 Q^2$

$$\begin{aligned} \cos \frac{u\pi}{K} &\doteq \frac{Q}{2q} + Qq^3 \left(\frac{2Q^2}{4q^2} - 1 \right) = \\ &= \cos \frac{u_1 \pi}{K} + 2q^4 \cos \frac{u_1 \pi}{K} \cos \frac{2u_1 \pi}{K}. \end{aligned} \quad (b)$$

Kdybychom na př. při $q=0.006$ užívali tabulek 5-místných při počítání čísla Q , dostali bychom poměr $\frac{Q}{2q}$ a tedy též u jen na dvě místa správná; proto je třeba stanovit Q se zvláštní péčí.

Kdybychom měli stanovit

$$M = \int_0^{\frac{\pi}{3}} \frac{d\varphi}{\sqrt{25^2 \cos^2 \varphi + 7^2 \sin^2 \varphi}} = \frac{1}{25} F\left(\sqrt{1 - \frac{7^2}{25^2}}, \varphi\right), \quad \varphi = \frac{\pi}{3}$$

máme při $F = u$, $k = \frac{7}{25}$ rovnici

$$\operatorname{sn}(u, k) = \sin \frac{\pi}{3} = \frac{1}{2} \sqrt{3}.$$

Je pak

$$\operatorname{sn}(iu, k) = i \operatorname{tg} \operatorname{am}(u, k) = i \sqrt{3},$$

tedy

$$\operatorname{dn}(iu, k) = \sqrt{1 + 3k^2},$$

takže zde bude

$$Q = \frac{\sqrt{1 + 3k^2} - \sqrt{k}}{\sqrt{1 + 3k^2} + \sqrt{k}}.$$

Vypočteme dle Scheibner-Weierstrassovy metody

$$q = 0.00510257, \quad \operatorname{Log} q = 0.7077890 - 3,$$

dále

$$k = \sqrt{1 - \frac{7^2}{25^2}} = \frac{24}{25}, \quad Q = \frac{\sqrt{772} - 5\sqrt{24}}{\sqrt{772} + 5\sqrt{24}}.$$

Máme tak

$$Q = \frac{3.2899905}{52.2797855};$$

logaritmy jsou

$$0.5171946 \text{ a } 1.7183338$$

a dostáváme

$$\text{Log} \frac{Q}{2q} = 0.7900418 = \text{Log} \text{Cos} \frac{u\pi}{K};$$

druhý člen v (b) má jen slabý vliv na poslední místo i možno jej vynechati.

Abychom určili u , položíme

$$\text{Cos} \frac{u\pi}{K} = \sec \psi, \quad \text{Sin} \frac{u\pi}{K} = \text{tg} \psi,$$

takže

$$e^{\frac{u\pi}{K}} = \sec \psi + \text{tg} \psi = \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \psi \right),$$

$$\frac{u\pi}{K} = \log \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \psi \right).$$

Zde

$$\text{Log} \cos \psi = 9.2099582, \quad \psi = 80^\circ 40' 2.612''$$

$$\text{Log} \text{tg} 85^\circ 20' 1.306'' = 1.0881878$$

$$\log \text{tg} = \frac{u\pi}{K} = 2.505645.$$

Je však

$$\frac{2}{\pi} K = 1.0205144, \quad \text{tedy } u = 1.2785234.$$

* * *

Rovnice (5) ve tvaru

$$\frac{cn(v, l)}{dn(v, l)} = P, \quad P = \frac{1}{\sqrt{l}} Q, \quad Q = \frac{dn(u, k) - \sqrt{k}}{dn(u, k) + \sqrt{k}}, \quad (8)$$

v níž

$$v = \mathfrak{M} u, \quad \mathfrak{M} = \frac{(1 + \sqrt{k})^2}{2} = \frac{2}{(1 + \sqrt{l})^2},$$

se řeší ve tvaru ($P = \sin \psi'$)

$$v = \int_P^1 \frac{d\xi}{\sqrt{(1 - \xi^2)(1 - l^2 \xi^2)}} = \int_{\psi'}^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - l^2 \sin^2 \varphi}},$$

což lze též psáti

$$v = \int_{\psi'}^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{l^2 + l^2 \cos^2 \varphi}},$$

a zavede-li se $\frac{\pi}{2} - \varphi$ za φ ,

$$v = \int_0^{\psi} \frac{d\varphi}{\sqrt{l^2 + l^2 \sin^2 \varphi}} = \sum_0^{\infty} \left(n \frac{1}{2} \right) H_n(\psi) l^{2n+1}, \quad (8)$$

$$\psi = \frac{\pi}{2} - \psi', \quad \cos \psi = P.$$

V uvažovaném případě $k = \frac{\sqrt{5}}{3}$, $sn(u, k) = \frac{3}{\sqrt{65}}$,

$$\text{Log } P = 9.9050216,$$

máme

$$\psi = 36^\circ 31' 40.769''.$$

Veličina $\frac{l^2}{r^2} \doteq l^2$ (na osm míst) $= 0.0^310404$,

$$\frac{1}{r} = 1.0^45020, \text{ a vyjde (pro sedm míst)}$$

$$v \doteq \frac{1}{r} [\psi - \frac{1}{4}(\psi - \sin \psi \cos \psi) 0.0^310404].$$

$$2\psi = 73^\circ 3' 21.538''$$

$$\text{Log}(\frac{1}{2} \sin 2\psi) = 0.679 6958 - 1$$

$$\text{Log } 0.0^310404 = 0.017 2003 - 4$$

$$\hline 0.696 8961 - 5$$

$$\sin \psi \cos \psi \frac{l^2}{r^2} = 0.0^44976$$

$$\psi = 0.637 5337$$

$$\psi \frac{l^2}{r^2} = 0.0^46633$$

$$r = 0.637 5296 \times 1.0^4502 = 0.637 5616$$

$$u = 0.386 4409.$$

Obrátme se nyní k transformaci obrácené; považujice v, l za útvary původní, hledejme příslušné k nim prvky odvozené $u = r_1, k = l_1$; obdržíme tak transformaci

$$dn(v_1, l_1) = \sqrt{l_1'} \frac{dn(v, l) + \sqrt{l} cn(v, l)}{dn(v, l) - \sqrt{l} cn(v, l)}; \sqrt{l_1'} = \frac{1 - \sqrt{l}}{1 + \sqrt{l}}. \quad (9)$$

Při opakování této transformace se moduly $l_1, l_2 \dots$ rychle blíží jednotce, tedy $\sqrt{l_1'}, \sqrt{l_2'}, \dots$ jsou brzy velmi malé a výpočet podává pravou stranu ve tvaru málo přesném. Proto dosadíme za $\sqrt{l_1'}$ jeho hodnotu a výsledek

$$dn(v_1, l_1) = \frac{dn(v, l) + \sqrt{l} cn(v, l)}{1 + \sqrt{l}} \frac{1 - \sqrt{l}}{dn(v, l) - \sqrt{l} cn(v, l)}$$

upravíme takto

$$dn(v_1, l_1) = \left(\frac{dn(v, l) + \sqrt{l} cn(v, l)}{1 + \sqrt{l}} \right)^2 \frac{1 - l}{dn^2(v, l) - l cn^2(v, l)}$$

Ve druhém zlomku lze krátit činitelem $1 - l$ a obdržíme

$$dn(v_1, l_1) = \left(\frac{dn(v, l) + \sqrt{l} cn(v, l)}{1 + \sqrt{l}} \right)^2 \frac{1}{1 + l sn^2(v, l)}. \quad (9a)$$

Připomeňme ještě vztahy

$$1 + \sqrt{l_1'} = \frac{2}{1 + \sqrt{l}}, \quad v_1 = \frac{2v}{(1 + \sqrt{l_1'})^2} = \frac{(1 + \sqrt{l})^2}{2} v. \quad (9b)$$

Opakuje-li se tato transformace několikrát, tvoří se řada dvojic $l_1, v_1; l_2, v_2; \dots$ a brzy dospějeme k dvojici l_n, v_n , v níž l_n je tak blízko jedné, že veličina l_n' z výpočtu vypadne a lze klásti $l_n \doteq 1$; je pak

$$dn(v_n, l_n) = dn(v_n, 1) = \frac{dn(i v_n, 0)}{cn(i v_n, 0)} = \text{Sec } v_n;$$

veličinu v_n vypočteme z rovnice

$$\text{Cos } v_n = \frac{1}{dn(v_n, l_n)},$$

načež určíme

$$\begin{aligned} v &= \frac{(1 + \sqrt{l_1'})^2}{2} \frac{(1 + \sqrt{l_2'})^2}{2} \dots \frac{(1 + \sqrt{l_n'})^2}{2} v_n = \\ &= \frac{2}{(1 + \sqrt{l})^2} \frac{2}{(1 + \sqrt{l_1})^2} \dots \frac{2}{(1 + \sqrt{l_{n-1}})^2} v_n. \end{aligned}$$

Vzorec (9a) lze upravit na tvar pohodlnější pro výpočet, jakmile jsme u modulu l_v , jehož doplněk l_v' je dosti malý. K tomu cíli máme řadu

$$cn(v, l_v) = \sqrt{dn^2 v - l_v'^2 sn^2 v} = dn v [1 - S_v(v)],$$

kde

$$\begin{aligned} S_v(v) &= \frac{1}{2} z^2 + \frac{1}{8} z^4 + \frac{1}{16} z^6 + \frac{5}{128} z^8 + \dots + \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2k-3)}{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2k} z^{2k} + \dots \\ z &= \frac{l_v' sn(v, l_v)}{dn(v, l_v)}; \quad z^2 = \frac{l_v'^2}{l_v^2} \left(\frac{1}{dn^2(v, l_v)} - 1 \right). \end{aligned}$$

Po dosazení této hodnoty nabývá (9a) tvaru

$$dn(v_{v+1}, l_{v+1}) = \frac{l_v dn^2(v, l_v)}{1 + l_v - dn^2(v, l_v)} \left[1 - \frac{\sqrt{l_v}}{1 + \sqrt{l_v}} S_v(v) \right]^2. \quad (9c)$$

Jakkoli nevelký tu třeba stanovit počet výrazů (9) resp. (9c), přece je počítání únavné. Obraz o tom podává dosud uvažovaný příklad

$$l = \frac{\sqrt{5}}{3}, \quad sn(v, l) = \frac{3}{\sqrt{65}}; \quad l' = \frac{2}{3}.$$

Položíme

$$\sqrt{l} = \cos \Theta, \quad \sqrt{l_1'} = \text{tg}^2 \frac{\Theta}{2};$$

pak

$$\text{Log cos } \Theta = 9.93618, \quad \Theta = 30^\circ 18' 25'',$$

$$\text{Log cos } \frac{\Theta}{2} = 9.98463, \quad \text{Log tg } \frac{\Theta}{2} = 9.43268,$$

$$\sqrt{l_1'} = 0.073343, \quad l_1'^2 = 0.042893, \quad l_1 = 1 - 0.041446$$

i je zřejmo, že můžeme bráti $l_1' = 0$, tedy $n = 2$;

$$\frac{1}{dn(v_2, l_2)} = \text{Cos } v_2, \quad v = \frac{(1 + \sqrt{l_1'})^2}{2} \cdot \frac{1}{2} v_2 = \frac{v_2}{(1 + \sqrt{l_1'})^2},$$

t. j.

$$v = \frac{v_2}{4 \cos^4 \frac{\Theta}{2}}.$$

Náš příklad dává

$$\text{Log } dn v_1 = 0.90883 - 1, \quad dn^2 v_1 = 0.65715, \quad z_1^2 = 0.0415,$$

a tak vypočteme

$$\frac{1}{dn v_2} = 2.04344 = \text{Cos } v_2, \quad v_2 = 1.34168,$$

načež $v = 0.38643$ ve shodě s předešlým výpočtem.

* * *

Jakmile dospějeme při předešlém postupu dosti malého l_1' , a to nastane vždy již pro $\nu = 1$, můžeme změnit metodu a stanoviti integrál v_1 jiným postupem. Znamenejme pak $v_1 = u$, $l_1 = k$; rovnice

$$\frac{1}{dn(u, k)} = x$$

řeší se pak integrálem

$$u = \int_1^x \frac{dx}{\sqrt{(x^2 - 1)(1 - k^2 x^2)}},$$

aneb též

$$u = \int_0^\varphi \frac{d\varphi}{\sqrt{\cos^2 \varphi - k'^2}}, \quad \cos \varphi = dn(u, k). \quad (10)$$

Užijme tohoto posledního vztahu; vychází nejprve

$$u = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} k'^{2n} \mathfrak{A}_n, \quad (10a)$$

$$\mathfrak{A}_n = \int_0^\varphi \frac{d\varphi}{\cos^{2n+1} \varphi}; \quad \mathfrak{A}_0 = \log \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right); \quad (10b)$$

nutno předpokládati $|k'| < |\cos \varphi|$.

Z identity

$$(m+1) \int \frac{d\varphi}{\cos^{m+2} \varphi} = m \int \frac{d\varphi}{\cos^m \varphi} + \frac{\sin \varphi}{\cos^{m+1} \varphi}$$

plyne pak

$$2n \mathfrak{U}_n = (2n-1) \mathfrak{U}_{n-1} + \frac{\sin \varphi}{\cos^{2n} \varphi}. \quad (10c)$$

Z rovnice této lze postupně počítati $\mathfrak{U}_1, \mathfrak{U}_2, \dots$, ale možno také stanoviti explicitní vyjádření; nejprve

$$\begin{aligned} \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n}{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1)} \mathfrak{U}_n &= \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots (2n-2)}{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-3)} \mathfrak{U}_{n-1} + \\ &+ \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots (2n-2) \sin \varphi}{3 \cdot 5 \cdot 7 \dots (2n-1) \cos^{2n} \varphi}, \\ \frac{1}{2} \mathfrak{U}_1 &= 1 \cdot \mathfrak{U}_0 + \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi}. \end{aligned}$$

Odtud

$$\begin{aligned} \mathfrak{U}_n &= \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n} \left[\mathfrak{U}_0 + \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi} \left(1 + \frac{2}{3} \frac{1}{\cos^2 \varphi} + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \frac{1}{\cos^4 \varphi} + \dots \right. \right. \\ &\left. \left. + \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots (2n-2)}{3 \cdot 5 \cdot 7 \dots (2n-1)} \frac{1}{\cos^{2n-2} \varphi} \right) \right] \quad (10d) \end{aligned}$$

$$\mathfrak{U}_1 = \frac{1}{2} \left(\mathfrak{U}_0 + \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi} \right), \quad \mathfrak{U}_2 = \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \left[\mathfrak{U}_0 + \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi} \left(1 + \frac{2}{3} \frac{1}{\cos^2 \varphi} \right) \right],$$

takže při $dn u = \cos \varphi$ (pro izolaci členů s \mathfrak{U}_0)

$$\begin{aligned} u &= \mathfrak{U}_0 \frac{2}{\pi} K' + \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi} \left[\left(\frac{1}{2} \right)^2 k'^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \right)^2 k'^4 \left(1 + \frac{2}{3} \sec^2 \varphi \right) + \right. \\ &+ \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \right)^2 k'^6 \left(1 + \frac{2}{3} \sec^2 \varphi + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \sec^4 \varphi \right) + \\ &\left. + \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot 7}{2 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 8} \right)^2 k'^8 \left(1 + \frac{2}{3} \sec^2 \varphi + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \sec^4 \varphi + \frac{2 \cdot 4 \cdot 6}{3 \cdot 5 \cdot 7} \sec^6 \varphi \right) + \dots \right] \quad (10^*) \end{aligned}$$

V našem číselném příkladě $u = v_1, k = l$,

$$k'^2 = 0 \cdot 04289, \quad \text{Log } dn u = \text{Log } \cos \varphi = 9 \cdot 90883,$$

$$\varphi = 35^\circ 50' 26 \cdot 7'', \quad \text{Log } \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right) = 0 \cdot 29134,$$

$$\log \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right) = \mathfrak{U}_0 = 0 \cdot 67083.$$

$$\frac{2}{\pi} K' \doteq 1 + \frac{1}{4} k'^2 = 1 \cdot 057, \quad \frac{1}{4} k'^2 \frac{\sin \varphi}{\cos \varphi} = 0 \cdot 056.$$

Tedy

$$v_1 = 0 \cdot 67083, \quad v = \frac{2v_1}{(1 + \sqrt{l})^2} = \frac{v_1}{2 \cos^4 \frac{\varphi}{2}}, \quad v = 0 \cdot 38642.$$

Výsledku poslednímu lze udělití poněkud přehlednější tvar. Znamenejme u' řešení rovnice (při daném $dn u$)

$$dn(u', 1) = dn(u, k), \quad (a)$$

čili ježto

$$\begin{aligned} dn(u', 1) &= \text{Sec } u', \\ dn(u, k) &= \text{Sec } u'; \end{aligned} \quad (a_1)$$

při zavedení hyperbolické amplitudy φ zní to

$$dn(u, k) = \cos \varphi = \frac{1}{\text{Cos } u'}, \quad \text{Cos } u' = \sec \varphi,$$

načež

$$u' = \log \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right) = \mathfrak{A}_0,$$

a výsledek lze psátí — hodnota u příslušná k danému $dn u$ —

$$u = u' + \frac{1}{4} k^2 \left(u' + \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi} \right) + \dots = u' + \frac{1}{4} k^2 (u' + \text{Sin } u' \text{Cos } u') + \dots \quad (b)$$

jakožto řešení rovnice (a) o neznámé u , dostatečné pro velmi malá k , t. j. pro k velmi blízka 1.

* * *

Rychlejší než (10a) bude konvergence řady pro funkci

$$F(k, \varphi) = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{\cos^2 \varphi + k'^2 \sin^2 \varphi}},$$

příslušné k malému k' . Řada ta zní

$$\begin{aligned} F(k_1 \varphi) &= \sum_{n=0}^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n} A_n(\varphi) k'^{2n}, \\ A_n(\varphi) &= \int_0^{\varphi} \frac{\sin^{2n} \varphi d\varphi}{\cos^{2n+1} \varphi}, \quad A_0 = \log \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right), \end{aligned} \quad (11)$$

s konvergenční podmínkou

$$|k' \text{tg } \varphi| < 1.$$

Koeficienty se stanoví na základě identity

$$d(\sin^{a+1} \varphi \cos^{b-1} \varphi) = (a+1) \sin^a \varphi \cos^b \varphi d\varphi - (b-1) \sin^{a+2} \varphi \cos^{b-2} \varphi d\varphi$$

jež podá

$$(2n+1) A_n + (2n+2) A_{n+1} = \frac{1}{\cos \varphi} \text{tg}^{2n+1} \varphi. \quad (11a)$$

Pro explicitní vyjádření máme odtud

$$\begin{aligned} & (-1)^n \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n}{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1)} A_n - (-1)^{n+1} \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots (2n+2)}{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n+1)} A_{n+1} = \\ & = \frac{1}{\cos \varphi} (-1)^n \operatorname{tg}^{2n+1} \varphi \cdot \frac{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n}{3 \cdot 5 \dots (2n+1)}. \end{aligned}$$

Znamenáme-li

$$\begin{aligned} T_n &= \frac{1}{\cos \varphi} \sum_{\nu=1}^{n-1} (-1)^\nu \frac{2 \cdot 4 \dots 2\nu}{3 \cdot 5 \dots (2\nu+1)} \operatorname{tg}^{2\nu+1} \varphi = \\ &= \frac{1}{\cos \varphi} [\operatorname{tg} \varphi - \frac{2}{3} \operatorname{tg}^3 \varphi + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \operatorname{tg}^5 \varphi - \dots + \\ &+ (-1)^{n-1} \frac{2 \cdot 4 \dots (2n-2)}{3 \cdot 5 \dots (2n-1)} \operatorname{tg}^{2n-1} \varphi]. \end{aligned} \quad (11b)$$

$$T_1 = \frac{\operatorname{tg} \varphi}{\cos \varphi}, \quad T_2 = \frac{1}{\cos \varphi} [\operatorname{tg} \varphi - \frac{2}{3} \operatorname{tg}^3 \varphi], \dots$$

obdržíme z posledního vztahu obecné vyjádření ($n=1, 2, 3, \dots$)

$$A_n = (-1)^n \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1)}{2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2n} (A_0 - T_n) = \binom{-\frac{1}{2}}{n} (A_0 - T_n),$$

a hledaný rozvoj zní

$$F(k, \varphi) = A_0 + \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n} [A_0 - T_n] k^{2n}, \quad (11^*)$$

$$A_0 = \log \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right).$$

V této vazbě

$$A_0 + \left(\frac{1}{2}\right)^2 (A_0 - T_1) k^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}\right)^2 (A_0 - T_2) k^4 + \dots$$

je konvergence rychlejší — pokud $\operatorname{tg} \varphi < 1$ — než po rozštěpení:

$$F(k, \varphi) = \frac{2}{\pi} K A_0 - \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n} T_n k^{2n}. \quad (11c)$$

V polynomu T_n členy střídají znamení a klesají, je-li $\operatorname{tg} \varphi < 1$, t. j. $\varphi < 45^\circ$. Pro tato φ bude pak

$$T_n < \frac{\sin \varphi}{\cos^2 \varphi}.$$

* Hodnota $\sin \varphi = \frac{1}{\sqrt{1+k}}$, $\operatorname{tg} \varphi = \frac{1}{\sqrt{k}}$, splňuje konvergenční podmínku; pro ni jest

$$F(k, \varphi) = \frac{K}{2}$$

a tak nám (11c) přímo ukazuje povahu funkce $F(k, \varphi)$ poblíže sing. bodu $k=1$.

Rozvoje tohoto lze také s výhodou užítí v případě pomyslného $\varphi = i\omega$; pak jest

$$A_0 = \log \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{i\omega}{2} \right) = 2i \operatorname{arc} \operatorname{tg} \left(\operatorname{Tg} \frac{\omega}{2} \right) = 2i (\operatorname{arc} \operatorname{tg} e^\omega - \frac{\pi}{4}).$$

$$T_n = \frac{i}{\operatorname{Cos} \omega} \sum_0^{n-1} \frac{2 \cdot 4 \dots 2\nu}{3 \cdot 5 \dots (2\nu + 1)} \operatorname{Tg}^{\nu+1} \omega = iT_n',$$

$$F(k, i\omega) = \frac{2}{\pi} K' i A'_0 - i \sum_1^{\infty} \left(\frac{-\frac{1}{2}}{n} \right)^2 T_n' k'^{2n}; \quad A'_0 = 2 \operatorname{arc} \operatorname{tg} e^\omega - \frac{\pi}{2}.$$

Vzorce (11*) lze někdy užítí bez předchozí transformace; tak v našem případě $k = \frac{2}{3}$, $k = \frac{\sqrt{5}}{3}$, $\operatorname{sn} u = \sin \varphi = \frac{3}{\sqrt{65}}$ máme $k' \operatorname{tg} \varphi = \frac{1}{\sqrt{14}}$ a stačí v řadě vzítí pět členů:

$$\operatorname{Log} \sin \varphi = 9.57067,$$

$$\operatorname{Log} \operatorname{tg} \varphi = 9.60303,$$

$$\operatorname{Log} \cos \varphi = 9.96764,$$

$$\varphi = 21^\circ 50' 44.2''$$

$$\operatorname{Log} \operatorname{tg} (45^\circ + \frac{1}{2}\varphi) = 0.16975$$

$$\operatorname{Log} \operatorname{Log} \operatorname{tg} = 0.22981 - 1$$

$$\operatorname{Log} \log 10 = 0.36222$$

$$0.96764 - 1$$

$$\operatorname{Log} (A_0 \cos \varphi) = 0.55967 - 1$$

$$A_0 \cos \varphi = 0.36280$$

$$L \operatorname{tg} \varphi = 0.60303 - 1, \quad L \operatorname{tg}^3 \varphi = 0.80909 - 2, \quad L \operatorname{tg}^5 \varphi = 0.01515 - 2$$

$$L \frac{2}{3} = 0.82391 - 1, \quad L \frac{3}{15} = 0.72700 - 1$$

$$\frac{0.63300 - 2}{0.74215 - 3}$$

$$\operatorname{tg} \varphi = 0.40090, \quad \frac{2}{3} \operatorname{tg}^3 \varphi = 0.04295, \quad \frac{2.4}{3.5} \operatorname{tg}^5 \varphi = 0.00552;$$

$$L \operatorname{tg}^7 \varphi = 0.22121 - 3, \quad L \operatorname{tg}^9 \varphi = 0.42727 - 4$$

$$L \frac{4.6}{16.5} = 0.66005 - 1, \quad L \frac{3.4}{3.4} = 0.60890 - 1$$

$$\frac{0.88126 - 4}{0.03617 - 4}$$

$$\frac{2.4.6}{3.5.7} \operatorname{tg}^7 \varphi = 0.00076, \quad \frac{2.4.6.8}{3.5.7.9} \operatorname{tg}^9 \varphi = 0.00011.$$

Součiny $T_n \cos \varphi$ tedy postupně jsou ($n = 1, 2, \dots, 5$):

$$0.40090, 0.35795, 0.36347, 0.36271, 0.36282,$$

a budou pak příslušné rozdíly $(A_0 - T_n) \cos \varphi$

$$-0.03810, 0.00485, -0.0367, [0.049, -0.042];$$

dlužno je násobiti $\left(\frac{-\frac{1}{2}}{n} \right)^2 k'^{2n}$, $k' = \frac{2}{3}$:

Ta čísla jsou

$$\frac{1}{4} k'^2 = \frac{1}{9}, \quad \frac{9}{64} k'^4 = \frac{1}{36}, \quad \frac{9.25}{64.36} k'^6 = \frac{25}{4.9^3} = 0.0085$$

a je zřejmo, že dva členy [] odpadnou; tedy

$$F \cdot \cos \varphi = A_0 \cos \varphi - 0.004233 + 0.000134 - 0.056 = 0.35869$$

$$\begin{aligned}\text{Log}(F \cdot \cos \varphi) &= 0.55472 - 1 \\ \text{Log} \cos \varphi &= 0.96764 - 1 \\ \text{Log } F &= 0.58708 - 1 \\ F &= 0.38643.\end{aligned}$$

Poznámka: Z identity

$$\frac{\arcsin x}{\sqrt{1-x^2}} = x + \frac{2}{3}x^3 + \frac{2.4}{3.5}x^5 + \dots$$

vychází pro $x = i \operatorname{tg} \varphi$

$$T_\infty = \frac{1}{i} \arcsin(i \operatorname{tg} \varphi); \text{ položíme } \sin \alpha = i \operatorname{tg} \varphi, \text{ tedy}$$

$$\cos \alpha = \sqrt{1 + \operatorname{tg}^2 \varphi} = \frac{1}{\cos \varphi}, \quad e^{i\alpha} = \frac{1 - \sin \varphi}{\cos \varphi} = \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} - \frac{1}{2} \varphi \right)$$

$$T_\infty = -i\alpha = \log \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right) = A_0.$$

§ 6. Metoda Landen-Legendreova.

Základní rovnici transformace Landenovy

$$\operatorname{dn} \left(\frac{1+k}{2} u, l \right) = \frac{\operatorname{dn} u + k \operatorname{cn} u}{1+k}, \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}, \quad (1)$$

můžeme přepsati na

$$\operatorname{dn} \left(\frac{1+k}{2} u, l \right) = \frac{1 - k \operatorname{sn}^2 \frac{u}{2}}{1 + k \operatorname{sn}^2 \frac{u}{2}},$$

čili po záměně u za $2u$,

$$\operatorname{dn} [(1+k)u, l] = \frac{1 - k \operatorname{sn}^2 u}{1 + k \operatorname{sn}^2 u}. \quad (2)$$

Kdybychom se pokusili opakovati tento proces, tvoříce postupně moduly

$$l = k_1, \quad k_2 = \frac{2\sqrt{k_1}}{1+k_1}, \quad k_3 = \frac{2\sqrt{k_2}}{1+k_2}, \dots$$

jež se rychle blíží jednotce, zaváděli bychom argumenty

$$u_1 = (1+k)u, \quad u_2 = (1+k_1)u_1, \quad u_3 = (1+k_2)u_2, \dots$$

jež rostou rychle (řadou geometrickou); v rovnici

$$\operatorname{dn}(u_n, k_n) = z, \text{ t. j. } \operatorname{dn}(u_n, 1) = z,$$

kterou přepsati jest na

$$\operatorname{Cos} u_n = \frac{1}{z},$$

bychom měli neznámou u_n nepřesně určenou, poněvadž obě strany jsou těsně při 1.

Lze však toho postupu užití při transformaci (1), která při udaných modulech zavádí argumenty

$$u_1 = \frac{1+k}{2}u, \quad u_2 = \frac{1+k_1}{2}u_1, \dots \quad (1a)$$

s určitou limitou u_n , poněvadž nekonečný součin

$$\frac{1+k}{2} \cdot \frac{1+k_1}{2} \cdot \frac{1+k_2}{2} \dots$$

konverguje a to velmi rychle; jsme tak při označení

$$u_\infty = w = u \cdot \frac{1+k}{2} \cdot \frac{1+k_1}{2} \cdot \frac{1+k_2}{2} \dots$$

vedeni k určité rovnici

$$dn(w, 1) = z, \text{ t. j. } \text{Cos } w = \frac{1}{z},$$

kteřou lze řešiti, a po jejím řešení máme

$$u = w \prod_{v=0,1,2,\dots} \frac{2}{1+k_v} = w \sqrt{\frac{k_1 k_2 \dots}{k}}.$$

Pokud k_v není příliš blízko 1, může se pravá strana (1) počítati substitucí

$$\frac{k'_v}{dn(u_v, k_v)} = \sin \Theta_v, \quad dn(u_{v+1}, k_{v+1}) = \frac{2}{1+k_v} \cos^2 \frac{\Theta_v}{2} dn(u_v, k_v)$$

čili

$$dn(u_{v+1}, k_{v+1}) = \frac{k_{v+1}}{\sqrt{k_v}} \cos^2 \frac{\Theta_v}{2} dn(u_v, k_v). \quad (1b)$$

Tímto způsobem si budeme počínati vždy, je-li modul daný $k > \frac{1}{\sqrt{2}}$.

Tento postup neposkytuje však žádné výhody u porovnání s klasickou metodou Landen-Legendreovou, jež operuje amplitudami $\varphi, \varphi_1, \varphi_2 \dots$; $\varphi_v = am(u_v, k_v)$ a spočívá ve vztazích

$$\sin(2\varphi_1 - \varphi) = k \sin \varphi, \quad \sin(2\varphi_2 - \varphi_1) = k_1 \sin \varphi_1, \dots$$

Máme pak pro $k_n = 1$

$$sn(u_n, 1) = \sin \varphi_n = \text{Tg } u_n, \quad \text{Cos } u_n = \sec \varphi_n,$$

$$u_n = \log \text{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi_n \right) = w.$$

Obrátme se nyní k rovnici (2); považujeme v, l za dané a odvozujeme z nich $l_1, v_1; l_2, v_2; \dots$

$$l_1 = k, \quad v_1 = u = \frac{v}{1 + l_1};$$

rovnice

$$l' = \frac{1 - k}{1 + k}, \quad k = \frac{1 - l'}{1 + l'}$$

dává tu zákon

$$l_1 = \frac{1 - l'}{1 + l'}, \quad l_2 = \frac{1 - l_1'}{1 + l_1'}, \dots \quad (2a)$$

$$v_1 = \frac{v}{1 + l_1}, \quad v_2 = \frac{v_1}{1 + l_2}, \quad v_3 = \frac{v_2}{1 + l_3} \dots$$

Veličiny l_1, l_2, \dots rychle se blíží nule a tedy existuje limita

$$w' = v_\infty, \quad sn(w', 0) = \sin w' = \lim sn(v_n, l_n).$$

Načež

$$v = w' (1 + l_1)(1 + l_2)(1 + l_3) \dots$$

Rovnice (2) dává

$$l_1 sn^2(v_1, l_1) = \frac{1 - dn(v, l)}{1 + dn(v, l)}.$$

Dle tohoto vzorce lze počítati, pokud l_1 není příliš malé; dosazením výrazu pro l_1 plyne

$$sn^2(v_1, l_1) = \frac{1 + l'}{1 + dn(v, l)} \frac{1 - dn(v, l)}{1 - l'} = \left(\frac{1 + l'}{1 + dn v} \right)^2 \frac{1 - dn^2 v}{1 - l'^2},$$

t. j.

$$sn(v_1, l_1) = (1 + l') \frac{sn(v, l)}{1 + dn(v, l)} = \frac{2}{1 + l_1} \frac{sn v}{1 + dn v}. \quad (2b)$$

Pro malá l možno užítí řady

$$sn(v_1, l_1) = (1 + l') sn(v, l) \left[\frac{1}{2} + \frac{1}{8} \xi^2 + \frac{1}{16} \xi^4 + \dots \right], \\ \xi = l sn(v, l).$$

Z (2b) plyne, že pro $sn(v, l) = 1$ je též

$$sn(v_1, l_1) = 1, \dots sn(v_n, l_n) = 1, \text{ tedy } \sin w' = 1, w' = \frac{\pi}{2},$$

a odtud

$$L = \frac{\pi}{2} (1 + l_1)(1 + l_2)(1 + l_3) \dots \quad (3)$$

kde L značí úplný integrál K pro modul l . Možno tedy výsledek psáti též

$$v = w' \cdot \frac{2}{\pi} L.$$

Početni mechanismus

$$l = \sin \alpha, \quad l' = \cos \alpha, \quad l_1 = \operatorname{tg}^2 \frac{\alpha}{2} = \sin \alpha_1,$$

$$l_1' = \cos \alpha_1, \quad l_2 = \operatorname{tg}^2 \frac{\alpha_1}{2} = \sin \alpha_2, \dots$$

$$\operatorname{sn}(v, l) = \sin \varphi, \quad l \sin \varphi = \sin \psi; \quad \operatorname{sn}(v, l_1) = \sin \varphi_1; \dots$$

$$\sin \varphi_1 = \frac{\cos^2 \frac{\alpha}{2}}{\cos^2 \frac{\psi}{2}} \sin \varphi, \quad \sin \varphi_2 = \frac{\cos^2 \frac{\alpha_1}{2}}{\cos^2 \frac{\psi_1}{2}} \sin \varphi_1, \dots$$

Poznamenejme ještě

$$\frac{2}{\pi} L = \sec^2 \frac{\alpha}{2} \sec^2 \frac{\alpha_1}{2} \sec^2 \frac{\alpha_2}{2} \dots \quad (a)$$

čili

$$\mathcal{J}_3 = \sec \frac{\alpha}{2} \sec \frac{\alpha_1}{2} \sec \frac{\alpha_2}{2} \dots \quad (a')$$

Tak pro $l = \frac{\sqrt{5}}{3}$ nacházíme postupně

$\frac{1}{2} \alpha_v$	$\operatorname{Log} \cos \frac{\alpha}{2}$	$\operatorname{Loc} \sec \frac{\alpha}{2}$
24° 5' 41"	9.96041	0.03959
5° 46' 6"	9.99780	0.00220
17' 32"	9.99999	1

$$\operatorname{Log} \mathcal{J}_3 = 0.04180$$

Skutečně tu $\mathcal{J}_3 = 1.1010$.

Theoreticky je konvergence součinu (a') rychlejší než u řady \mathcal{J}_3 .
Z rovnice (2) snadno obdržíme obvyklý tvar

$$\operatorname{sn}(v, l) = \frac{(1+k) \operatorname{sn} u}{1+k \operatorname{sn}^2 u}; \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}, \quad v = (1+k)u \quad (4)$$

a odtud vypočteme

$$1 - \operatorname{sn}(v, l) = \frac{(1 - \operatorname{sn} u)(1 - k \operatorname{sn} u)}{1 + k \operatorname{sn}^2 u}, \quad (4a)$$

$$1 - l \operatorname{sn}(v, l) = \frac{(1 - \sqrt{k} \operatorname{sn} u)^2}{1 + k \operatorname{sn}^2 u}, \quad (4b)$$

$$1 + l \operatorname{sn}(v, l) = \frac{(1 + \sqrt{k} \operatorname{sn} u)^2}{1 + k \operatorname{sn}^2 u}; \quad (4c)$$

poslední dva vztahy dávají

$$\frac{1 - \sqrt{k} \operatorname{sn} u}{1 + \sqrt{k} \operatorname{sn} u} = \sqrt{\frac{1 - l \operatorname{sn}(v, l)}{1 + l \operatorname{sn}(v, l)}} = V, \quad (5)$$

$$\sqrt{k} \operatorname{sn} u = \frac{1 - V}{1 + V}.$$

Veličiny $l_1 = k, l_2, \dots$ blíží se nule a proto upravíme pravou stranu na tvar

$$sn(u, k) = \frac{4}{1+k} \frac{sn(v, l)}{[\sqrt{1+l sn(v, l)} + \sqrt{1-l sn(v, l)}]^2} \quad (5a)$$

$$k = \frac{1-l'}{1+l'}, \quad u = \frac{v}{1+k}$$

Dle tohoto vzorce budeme počítati ($l = l_n, v = v_n; k = l_{n+1}, u = v_{n+1}$), je-li $k = l_{n+1}$ tak malé, že by dělení na \sqrt{k} ohrožovalo přesnost výpočtu; před tím užíváme metody (5), kladouce

$$l_n sn(v_n, l_n) = \cos \psi_n, \text{ tedy } V_n = \operatorname{tg} \frac{\psi_n}{2},$$

načež

$$\sqrt{l_{n+1}} sn(v_{n+1}, l_{n+1}) = \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} - \frac{\psi_n}{2} \right).$$

Mechanismus početní je tedy tento

$$l_{\nu+1} = \frac{1-l'_\nu}{1+l'_\nu}; \quad \nu = 0, 1, 2, \dots$$

$$l sn(v, l) = \cos \psi, \quad \cos \psi_1 = \sqrt{l_1} \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} - \frac{\psi}{2} \right),$$

$$\cos \psi_2 = \sqrt{l_2} \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} - \frac{\psi_1}{2} \right), \dots$$

Poslední výpočet, kdy l_{n+1} je již velmi malé, užívá rovnice

$$sn(v_n, l_n) = \frac{\cos \psi_n}{l_n},$$

t. j.

$$sn(v_n, l_n) = \frac{1}{\sqrt{l_n}} \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} - \frac{1}{2} \psi_{n-1} \right)$$

a rovnice (5a) pro určení $sn(v_{n+1}, l_{n+1})$.

Po té jest již $l_{n+1}^2 \doteq 0$ a máme

$$sn(v_{n+1}, l_{n+1}) \doteq sn(w, 0) = \sin w;$$

tím určeno w a odtud

$$v = w(1+l_1)(1+l_2)\dots$$

* * *

Veličiny k, k_1, k_2, \dots vedou k algoritmu t. zv. aritmeticko-geometrického průměru (Gauss). Zavedme homogenní vyjádření

$$k = \frac{b}{a}, \quad k_1 = \frac{b_1}{a_1}, \quad k_2 = \frac{b_2}{a_2}, \dots$$

Rovnice

$$k_{n+1} = \frac{2\sqrt{k_n}}{1+k_n} = \frac{2\sqrt{a_n b_n}}{a_n + b_n}$$

vede k substituci

$$a_{n+1} = \frac{1}{2}(a_n + b_n), b_{n+1} = \sqrt{a_n b_n}, \quad (6)$$

t. j. postupně se tvoří veličiny

$$a_1 = \frac{1}{2}(a + b), b_1 = \sqrt{ab}; a_2 = \frac{1}{2}(a_1 + b_1), b_2 = \sqrt{a_1 b_1}; \dots$$

Veličiny k_1, k_2, \dots tvoří řadu rostoucí, $\lim k_n = 1$; máme tedy, ježto $k_1 < 1$,

$$a_{n+1} = \frac{a_n + a_n k_n}{2} < a_n; b_{n+1}^2 = a_n b_n = \frac{b_n^2}{k_n} > b_n^2,$$

tedy

$$a > a_1 > a_2 > a_3 > a_4 \dots$$

$$b < b_1 < b_2 < b_3 < b_4 \dots$$

$\lim a_n = \lim b_n$.

Tato limita nazývá se průměrem aritmeticko-geometrickým kladných veličin a, b ; jest jich homogenní funkcí.

Veličiny

$$u_1 = \frac{1+k}{2} u, u_2 = \frac{1+k_1}{2} u_1, \dots$$

se tu přehledně vyjadřují vzorec

$$u_1 = \frac{a_1}{a} u, u_2 = \frac{a_2}{a} u, \dots u_n = \frac{a_n}{a} u.$$

Značí-li $a = \lim a_n$ uvažovaný průměr, obdržíme po vypočtení hodnoty $u_n - n$ dosti veliké — z rovnice*

$$\operatorname{sn}(u_n, 1) = \operatorname{Tg} u_n$$

výsledek

$$u = \frac{a}{a} u_n.$$

* * *

Obrátme se nyní k modulům l_v . Dříve zavedeme čísla c, c_1, c_2, \dots určená rovnicí

$$b_v^2 + c_v^2 = a_v^2; \quad (7)$$

snadno shledáme, že

$$c_{n+1} = \frac{a_n - b_n}{2}, c_n = a_{n-1} - a_n. \quad (7a)$$

Položme při daném modulu l

$$r = \frac{b}{a},$$

* $\operatorname{sn}(u_n, k_n) = \sin \varphi, \operatorname{Cos} u_n = \sec \varphi, u_n = \log \operatorname{tg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{1}{2} \varphi \right).$

tedy

$$l_1 = \frac{1-l'}{1+l'} = \frac{a-b}{a+b} = \frac{c_1}{a_1}, \quad l_1' = \frac{b_1}{a_1};$$

$$l_2 = \frac{1-l_1'}{1+l_1'} = \frac{a_1-b_1}{a_1+b_1} = \frac{c_2}{a_2}, \quad l_2' = \frac{b_2}{a_2}, \dots$$

obecně

$$l_n = \frac{c_n}{a_n}, \quad l_n' = \frac{b_n}{a_n}, \quad l' = \frac{b}{a}. \quad (7c)$$

Dále

$$1+l_1 = \frac{2a}{a+b} = \frac{a}{a_1}, \quad 1+l_2 = \frac{a_1}{a_2}, \dots$$

takže obecně

$$v_n = \frac{a_n}{a} v,$$

jako dříve.

Vzorec (3) přejde na

$$L = \frac{\pi}{2} \frac{a}{a} = \frac{\pi}{2} \lim \frac{a}{a_n}; \quad l' = \frac{b}{a}. \quad (3^*)$$

* * *

V rovnici (4)

$$sn(v, l) = \frac{(1+k) sn u}{1+k sn^2 u}; \quad v = (1+k)u,$$

položme iu , iv za u a v a užíjme vztahu

$$sn(iu, k) = i tn(u, k'), \quad (tn = tg am)$$

a řešme výsledek vůči k :

$$tn(v, l') - k tn^2(u, k') tn(v, l') = (1+k) tn(u, k'),$$

$$k tn(u, k') = \frac{tn(v, l') - tn(u, k')}{1 + tn(u, k') tn(v, l')}.$$

Položme nyní $k' = h$, $k = h'$, $l = m'$, $l' = m$,

$$l' = \frac{1-k}{1+k} = \frac{1-h'}{1+h'} = m,$$

$$k = \frac{1-l'}{1+l'} = \frac{1-m}{1+m}, \quad v = \frac{2}{1+m} u$$

a pišme

$$am(u, h) = \varphi, \quad am(v, m) = \varphi_1;$$

výsledek zní

$$tg(\varphi_1 - \varphi) = h' tg \varphi.$$

Zaměníme-li litery h , m za k , k_1 , máme při

$$\begin{aligned} \operatorname{sn}(u, k) &= \sin \varphi, & \operatorname{sn}(v, k_1) &= \sin \varphi_1, \\ k_1 &= \frac{1-k'}{1+k'}, & v &= \frac{2}{1+k_1} u = (1+k') u \\ \operatorname{tg}(\varphi_1 - \varphi) &= k' \operatorname{tg} \varphi. \end{aligned} \quad (8)$$

Položíme

$$k' = \frac{b}{a}; \quad a_{v+1} = \frac{a_v + b_v}{2}, \quad b_{v+1} = \sqrt{a_v b_v},$$

načež

$$k_v = \frac{c_v}{a_v}, \quad u_v = \frac{2^v a_v}{a} u, \quad u_1 = v = \frac{2 a_1}{a} u.$$

Zde veličiny k_v se rychle blíží nule a je pro dosti malé k_n

$$\operatorname{sn}(u_n, k_n) \doteq \sin u_n = \sin \varphi_n, \quad u_n \doteq \varphi_n$$

$$u = \frac{\varphi_n}{2^n} \frac{a}{a_n};$$

jest pak

$$\frac{\varphi_n}{2^n} \doteq \psi, \quad a_n \doteq a, \quad u = \frac{a}{a} \psi.$$

* * *

Pomocí (4a) obdržíme ze (4) ($l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}$)

$$\operatorname{tg} am(v, l) = (1+k) \frac{\operatorname{sn}(u, k)}{\operatorname{cn}(u, k) \operatorname{dn}(u, k)}, \quad v = (1+k) u. \quad (9)$$

Tohoto vzorce nelze užítí k počítání funkcí argumentu u , ale můžeme ho užítí pro $l = l_{n-1}$, $k = k_n$, když l_n je velmi malé; pak je totiž

$$\operatorname{dn}(u, k) \doteq 1, \quad \operatorname{tg} am(u, k) \doteq \operatorname{tg} u.$$

a výpočet končí rovnicí *

$$\operatorname{tg} v_n \doteq \operatorname{tg} am(v_{n-1}, l_{n-1});$$

když bylo ke Gaussovu algoritmu zvoleno $l' = \frac{b}{a}$, a kladeno $l_v = \frac{c_v}{a_v}$, máme při algoritmu (5) — nikoli při postupu (8) —

$$v_v = \frac{a_v}{a} v,$$

tedy

$$v \doteq \frac{a}{a} v_n.$$

* * *

* Totéž nám podá rovnice (4): $\operatorname{sn}(u_{n-1}, l_{n-1}) \doteq \operatorname{sn}(u_n, l_n) \doteq \sin u_n$; věc je totiž obsažena v rovnici $am(u_{n-1}, l_{n-1}) \doteq u_n$.

Známe-li $\operatorname{tg} am(v_{n-1}, l_{n-1}) = T_{n-1}$, aniž lze zanedbati l_n , můžeme počítati na základě (9)

$$(1 + l_n) \operatorname{tg} am(v_n, l_n) = T_{n-1} \operatorname{dn}(v_n, l_n),$$

$$\operatorname{dn}(v_n, l_n) = 1 - \frac{1}{2} l_n^2 \operatorname{sn}^2 v_n - \frac{1}{8} l_n^4 \operatorname{sn}^4 v_n.$$

když se $\operatorname{sn} v_n$ nahradí sblíženou hodnotou $\sin(\operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{T_{n-1}}{1+l_n})$.

* * *

Výpočet integrálu K' . Zavedme opět rostoucí moduly k, k_1, k_2, \dots

$$k_{v+1} = \frac{2\sqrt{k_v}}{1+k_v}, \quad k'_{v+1} = \frac{1-k_v}{1+k_v};$$

příslušné úplné integrály

$$K, K_1, K_2, \dots$$

jsou vázány vztahem

$$1 + k'_{v+1} = \frac{2}{1+k_v} = \frac{2K_v}{K_{v+1}},$$

a odtud máme

$$(1+k'_1)(1+k'_2)\dots(1+k'_n) = \frac{2^n K}{K_n}.$$

Je pak

$$\begin{aligned} \frac{2}{\pi} K_n &= \mathfrak{G}_3^2(0 | \frac{\tau}{2^n}) = 2^n \frac{i}{\tau} \mathfrak{G}_3^2(0 | \frac{-2^n}{\tau}) \\ &= 2^n \frac{i}{\tau} \{1 + 2q^{2^n} + 2q^{4 \cdot 2^n} + \dots\} \end{aligned}$$

a tedy s velikým sblížením

$$\lim \frac{2^n K}{K_n} = \frac{2}{\pi} K \frac{\tau}{i} = \frac{2}{\pi} K',$$

což dává

$$\frac{2}{\pi} K' = (1+k'_1)(1+k'_2)(1+k'_3)\dots \quad (10)$$

Výsledek se kryje s (3), zamění-li se k za $k' = l$. Klademe skutečně v algoritmu Gaussově $k = \frac{b}{a}$, $k'_v = c_v$, $1 + k'_v = \frac{a_v - 1}{a_v}$.

* * *

Obrátme se nyní k integrálům 2. typu

$$E(k, \varphi) = \int_0^\varphi \sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi} \, d\varphi;$$

jako funkci proměnné u ji značme

$$el u = E(k, am u) = \int_0^u \operatorname{dn}^2 u \, du = el(u, k);$$

pro případ $\varphi = \frac{\pi}{2}$ píšeme

$$E(k) \text{ neb prostě } E \text{ místo } E(k, \frac{\pi}{2}).$$

Základní vzorec transformace Landenovy

$$\frac{dn u + k cn u}{1+k} = dn(v, l); \quad v = \frac{1+k}{2} u, \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1+k}$$

podá utvořením čtverců vzhledem k identitě

$$k^2 cn^2 u = dn^2 u - k^2$$

$$dn^2(v, l) = \frac{1}{(1+k)^2} [2 dn^2 u + 2 k cn u dn u - k^2];$$

tu jest

$$\frac{k^2}{1+k} = 1-k, \quad dv = \frac{1+k}{2} du;$$

násobíme-li dv a integrujeme, obdržíme tedy

$$el(v, l) = \frac{1}{1+k} [el(u, k) + k sn u] - \frac{1-k}{2} u. \quad (11)$$

Tento vzorec tvoří základ pro přímý výpočet integrálů 2. typu (sr. přísl. kapitola v Schloemilchově Compendiu), avšak ty jsou sotva jednodušší než užití funkce $\Theta(u)$, a proto je pomíjíme, omezujíce se na úplné integrály.

Ze vztahu

$$v = \frac{Lu}{2K}, \quad \text{kde } L = K(l),$$

plyne, že platí současně $u = 2K$, $v = L$, $el(u) = 2E(k)$, $el(v) = E(l)$ a tedy

$$E(l) = \frac{2}{1+k} E(k) - (1-k)K. \quad (12)$$

Zavedeme opět rostoucí moduly k , $k_1 = l$, k_2, \dots

$$k_{\nu+1} = \frac{2\sqrt{k_{\nu}}}{1+k_{\nu}}, \quad k'_{\nu+1} = \frac{1-k_{\nu}}{1+k_{\nu}}, \quad \frac{2}{1+k_{\nu}} = 1+k'_{\nu+1};$$

máme tak dle (12)

$$E(k_{\nu+1}) = (1+k'_{\nu+1}) E(k_{\nu}) - (1-k_{\nu}) K_{\nu},$$

a odtud

$$\frac{E(k_{\nu+1})}{(1+k'_1)(1+k'_2)\dots(1+k'_{\nu+1})} = \frac{E(k_{\nu})}{(1+k'_1)(1+k'_2)\dots(1+k'_{\nu})} - \frac{(1-k_{\nu})K_{\nu}}{(1+k'_1)(1+k'_2)\dots(1+k'_{\nu+1})}$$

Veličina $(1 - k_\nu) K_\nu$ se vyjádří na základě vztahu

$$k'_{n+1} K_{n+1} = (1 - k_n) K_n \quad (n=0, 1, 2, \dots)$$

ve tvaru

$$(1 - k_\nu) K_\nu = \frac{(1 - k_0)(1 - k_1) \dots (1 - k_\nu) K}{k'_1 k'_2 \dots k'_\nu} K$$

čili po dosazení

$$1 - k_n = \frac{2k'_{n+1}}{1 + k'_{n+2}},$$

$$(1 - k_\nu) K_\nu = \frac{2^{\nu+1} k'_{\nu+1} K}{(1 + k'_1)(1 + k'_2) \dots (1 + k'_{\nu+1})};$$

jím vzniká vzorec — píšeme $E_\nu = E(k_\nu) -$

$$\begin{aligned} & \frac{E_\nu}{(1 + k'_1)(1 + k'_2) \dots (1 + k'_\nu)} = \\ & = \frac{E_{\nu+1}}{(1 + k'_1)(1 + k'_2) \dots (1 + k'_{\nu+1})} + \frac{2^{\nu+1} k'_{\nu+1} K}{(1 + k'_1)^2 (1 + k'_2)^2 \dots (1 + k'_{\nu+1})^2}. \end{aligned}$$

($\nu = 0, 1, 2, \dots$)

Sečteme-li tyto výsledky od $\nu=0$ do $\nu=n-1$, máme

$$\begin{aligned} E(k) &= \\ &= \frac{E_n}{(1 + k'_1)(1 + k'_2) \dots (1 + k'_n)} + K \sum_{\mu=1}^n \frac{2^\mu k'_\mu}{(1 + k'_1)^2 (1 + k'_2)^2 \dots (1 + k'_\mu)^2}. \end{aligned}$$

Tu jest pak pro $n = \infty$

$$\lim k_n = 1, \quad \lim \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sqrt{1 - k_n^2 \sin^2 \varphi} \, d\varphi = 1 = \lim E_n,$$

a dle (10)

$$\lim (1 + k'_1)(1 + k'_2) \dots (1 + k'_n) = \frac{2}{\pi} K';$$

výsledek náš zní

$$E(k) = \frac{\pi}{2K'} + K \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{2^\nu k'_\nu}{(1 + k'_1)^2 (1 + k'_2)^2 \dots (1 + k'_\nu)^2}.$$

Při užití algoritmu Gaussova

$$k = \frac{b}{a}, \quad k_\nu = \frac{b_\nu}{a_\nu}; \quad a_{\nu+1} = \frac{a_\nu + b_\nu}{2}, \quad b_{\nu+1} = \sqrt{a_\nu b_\nu}$$

máme

$$k'_\nu = \frac{c_\nu}{a_\nu}, \quad c_\nu = a_{\nu-1} - a_\nu, \quad 1 + k'_\nu = \frac{a_{\nu-1}}{a_\nu},$$

a rovnice se přepíše na

$$E\left(\frac{b}{a}\right) = \frac{\pi}{2K'} + K \sum_{\nu=1}^{\infty} 2^\nu \frac{a_\nu c_\nu}{a^2}. \quad (13^*)$$

$$\begin{aligned} \text{Př.: } k &= \frac{1}{2}; & a &= 2, & b &= 1, & c &= \sqrt{3}, \\ & a_1 &= 1.5, & b_1 &= 1.41421, & c_1 &= 0.5, \\ & a_2 &= 1.45710, & b_2 &= 1.45647, & c_2 &= 0.04290, \\ & a_3 &= 1.45678, & b_3 &= 1.45679, & c_3 &= 0.032. \end{aligned}$$

Řada se redukuje na

$$\frac{2}{3} a_1 c_1 + \frac{4}{3} a_2 c_2 + \frac{8}{3} a_3 c_3.$$

* * *

V rovnici (12), kterou pišme $(1+k)E(l) = 2E(k) - (1-k^2)K$, dosadme hodnoty

$$\begin{aligned} \frac{2}{\pi} E(k) &= 1 + \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n} \left(\frac{1}{2}\right) k^{2n}, \\ \frac{2}{\pi} K(1-k^2) &= 1 + \sum_1^{\infty} \left[\binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 - \binom{-\frac{1}{2}}{n-1}^2 \right] k^{2n}, \\ \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 - \binom{-\frac{1}{2}}{n-1}^2 &= - \binom{-\frac{1}{2}}{n-1}^2 \frac{4n-1}{(2n)^2}, \\ \binom{-\frac{1}{2}}{n} \binom{\frac{1}{2}}{n} &= - \binom{-\frac{1}{2}}{n-1}^2 \frac{2n-1}{(2n)^2}, \end{aligned}$$

tedy

$$\frac{2}{\pi} [2E(k) - (1-k^2)K] = 1 + \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n-1}^2 \frac{k^{2n}}{(2n)^2}$$

a máme tak

$$\begin{aligned} E(l) &= \frac{\pi}{2} \frac{1}{1+k} \left\{ 1 + \frac{k^2}{2^2} + \frac{1}{4} \frac{k^4}{4^2} + \frac{(1.3)^2 k^6}{(2.4)^2 6^2} + \frac{(1.3.5)^2 k^8}{(2.4.6)^2 8^2} + \dots \right\}, \quad (12^*) \\ k &= \frac{1-l'}{1+l'}. \end{aligned}$$

Současně platí řada o stejné konvergenci

$$K(l) = L = \frac{\pi}{2} (1+k) \left\{ 1 + \frac{1}{4} k^2 + \frac{(1.3)^2}{(2.4)^2} k^4 + \frac{(1.3.5)^2}{(2.4.6)^2} k^6 + \dots \right\}.$$

Je-li na př. $l = \frac{1}{2}$, jest

$$k = \frac{2 - \sqrt{3}}{2 + \sqrt{3}} = 7 - 4\sqrt{3} = 0.0717968, \quad k^2 = 0.0051546;$$

obě řady tedy rychle konvergují.

Vzpomeňme rovnice

$$\begin{aligned} el(u) &= \frac{E}{K} u + \frac{\Theta'(u)}{\Theta(u)}, \quad \frac{f'(u)}{f(u)} = -ksnu, \\ f(u) &= dn(v, l); \end{aligned}$$

tak vychází z (11) integraci

$$\begin{aligned} & \frac{E(l)}{L} \frac{v^2}{2} + \log \frac{\Theta(v, l)}{\Theta(0, l)} = \\ & = \frac{1}{2} \left[\frac{E(k)}{K} \frac{u^2}{2} + \log \frac{\Theta(u, k)}{\Theta(0, k)} - \log dn(v, l) \right] - \frac{1-k^2}{8} u^2. \end{aligned}$$

Dosadíme-li hodnotu za v , vypadne dle (12) u^2 z rovnice a výsledek zní

$$\left(\frac{\Theta(v, l)}{\Theta(0, l)} \right)^2 dn(v, l) = \frac{\Theta(u, k)}{\Theta(0, k)},$$

což by vedlo k určení hodnoty

$$\mathcal{J}_0\left(\frac{v}{2L} \mid \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(\frac{v}{2L} \mid \frac{\tau}{2}\right) : \mathcal{J}_3\left(\frac{u}{2K} \mid \tau\right) = \text{konst.}$$

čili po substituci $u = 2K\xi$, $\frac{v}{2L} = \frac{u}{4K} = \frac{\xi}{2}$,

$$\mathcal{J}_0\left(\frac{\xi}{2} \mid \frac{\tau}{2}\right) \mathcal{J}_3\left(\frac{\xi}{2} \mid \frac{\tau}{2}\right) : \mathcal{J}_3(\xi \mid \tau).$$

Tabulka důležitějších vzorců v textu odvozených.

Derivace funkcí snu , cnu , dnu , amu .

$$D_u snu = cnu dnu; \quad D_u cnu = -snu dnu; \quad D_u dnu = -k^2 snu cnu; \\ D_u amu = dnu.$$

Zvláštní hodnoty funkcí snu , cnu , dnu .

	0	$\frac{K}{2}$	K	$2K$	$\frac{iK'}{2}$	iK'	$2iK'$
snu	0	$\frac{\sqrt{1-k'}}{k}$	1	0	$\frac{i}{\sqrt{k}}$	∞	0
cnu	1	$\frac{\sqrt{k'(1-k')}}{k}$	0	-1	$\sqrt{\frac{1+k}{k}}$	∞	-1
dnu	1	$\sqrt{k'}$	k'	1	$\sqrt{1+k}$	∞	-1

Periodické vlastnosti funkcí snu , cnu , dnu .

$$sn(u + 2mK + 2niK') = (-1)^m snu; \quad cn(u + 2mK + 2niK') = \\ = (-1)^{m+n} cnu; \quad dn(u + 2mK + 2niK') = (-1)^n dnu.$$

Součtové věty pro funkce snu , dnu , cnu .

$$sn(u+v) = \frac{snu cnu dnu + snv cnu dnu}{1 - k^2 sn^2u sn^2v} \\ cn(u+v) = \frac{cnu cnv - snu snv dnu dnu}{1 - k^2 sn^2u sn^2v} \\ dn(u+v) = \frac{dnu dnu - k^2 snu snv cnu cnv}{1 - k^2 sn^2u sn^2v}$$

Rady pro funkce snu , cnu , dnu .

$$snu = \frac{2\pi}{Kk} \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{q^{\frac{\lambda}{2}}}{1-q^\lambda} \sin \frac{\lambda u \pi}{2K};$$

$$cnu = \frac{2\pi}{Kk} \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{q^{\frac{\lambda}{2}}}{1+q^\lambda} \cos \frac{\lambda u \pi}{2K};$$

$$dnu = \frac{\pi}{2K} + \frac{2\pi}{K} \sum_1 \frac{q^\nu}{1+q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K};$$

$$\frac{1}{snu} = \frac{\pi}{2K \sin \frac{u\pi}{2K}} + \frac{2\pi}{K} \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{q^\lambda}{1-q^\lambda} \sin \frac{\lambda u \pi}{2K};$$

$$\frac{dnu}{snu} = \frac{\pi}{2K \sin \frac{u\pi}{2K}} - \frac{2\pi}{K} \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{q^\lambda}{1+q^\lambda} \sin \frac{\lambda u \pi}{2K};$$

$$\frac{2K cnu}{\pi snu} = \cotg \frac{u\pi}{2K} - 4 \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{q^{2\nu}}{1+q^{2\nu}} \sin \frac{\nu u \pi}{2K};$$

$$\frac{dnu}{cnu} = \frac{\pi}{2K \cos \frac{u\pi}{2K}} + \frac{2\pi}{K} \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^\lambda}{1-q^\lambda} \cos \frac{\lambda u \pi}{2K};$$

$$\frac{cnu}{dnu} = \frac{2\pi}{Kk} \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} \frac{q^{\frac{\lambda}{2}}}{1-q^\lambda} \cos \frac{\lambda u \pi}{2K};$$

$$\frac{1}{sn^2 u} = \frac{K-E}{K} + \frac{\pi^2}{4K^2 \sin^2 \frac{u\pi}{K}} - \frac{2\pi^2}{K^2} \sum_1 \frac{\nu q^{2\nu}}{1-q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K};$$

$$dn^2 u = \frac{E}{K} + \frac{2\pi^2}{K^3} \sum_1 \frac{\nu q^\nu}{1-q^{2\nu}} \cos \frac{\nu u \pi}{K}.$$

Součtová věta pro integrály druhého druhu.

$$Z(u+v) - Z(u) - Z(v) = k^2 snu snv sn(u+v).$$

Definice funkcí theta.

$$\mathfrak{I}_0(v|\tau) = \prod_1^{\infty} (1-q^{2\nu})(1-q^{2\nu-1}e^{2\nu\pi i})(1-q^{2\nu-1}e^{-2\nu\pi i});$$

$$\mathfrak{I}_1(v|\tau) = 2q^{\frac{1}{4}} \sin v\pi \prod_1^{\infty} (1-q^{2\nu})(1-q^{2\nu}e^{2\nu\pi i})(1-q^{2\nu}e^{-2\nu\pi i});$$

$$\mathfrak{I}_2(v|\tau) = \mathfrak{I}_1(v+\frac{1}{2}|\tau) = 2q^{\frac{1}{4}} \cos v\pi \prod_1^{\infty} (1-q^{2\nu})(1+q^{2\nu}e^{2\nu\pi i})(1+q^{2\nu}e^{-2\nu\pi i});$$

$$\mathfrak{I}_3(v|\tau) = \mathfrak{I}_0(v+\frac{1}{2}|\tau) = \prod_1^{\infty} (1-q^{2\nu})(1+q^{2\nu}e^{2\nu\pi i})(1+q^{2\nu}e^{-2\nu\pi i}).$$

Definice funkcí $H(u)$, $\Theta(u)$, $H_1(u)$, $\Theta_1(u)$.

$$H(u) = \mathfrak{I}_1\left(\frac{u}{2K}|\tau\right);$$

$$H_1(u) = \mathfrak{I}_2\left(\frac{u}{2K}|\tau\right);$$

$$\Theta(u) = \mathfrak{I}_0\left(\frac{u}{2K}|\tau\right);$$

$$\Theta_1(u) = \mathfrak{I}_3\left(\frac{u}{2K}|\tau\right).$$

Periodické vlastnosti funkcí theta.

Značí-li se $\vartheta_{01}(u) = \vartheta_0(u)$, $\vartheta_{11}(i) = \vartheta_1(u)$, $\vartheta_{10}(u) = \vartheta_2(u)$,
 $\vartheta_{00}(u) = \vartheta_3(u)$, jest

$$\begin{aligned}\vartheta_{gh}(v+1) &= (-1)^g \vartheta_{gh}(v); \\ \vartheta_{gh}(v+\tau) &= (-1)^h e^{-\pi i(2v+\tau)} \vartheta_{gh}(v).\end{aligned}$$

Chování se funkcí theta vůči polovičním periodám, viz tabulku na str. 44.

Transformační vzorce pro funkce theta.

$$\begin{aligned}\vartheta_0(v|\tau) &= \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v^2} \vartheta_2\left(\frac{v}{\tau} \middle| -\frac{1}{\tau}\right); \\ \vartheta_1(v|\tau) &= i \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v^2} \vartheta_1\left(\frac{v}{\tau} \middle| -\frac{1}{\tau}\right); \\ \vartheta_2(v|\tau) &= \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v^2} \vartheta_0\left(\frac{v}{\tau} \middle| -\frac{1}{\tau}\right); \\ \vartheta_3(v|\tau) &= \sqrt{\frac{i}{\tau}} e^{-\frac{\pi i}{\tau} v^2} \vartheta_3\left(\frac{v}{\tau} \middle| -\frac{1}{\tau}\right).\end{aligned}$$

Rady pro funkce theta.

$$\begin{aligned}\vartheta_0(u) &= 1 + 2 \sum_1^{\infty} (-1)^{\nu} q^{\nu^2} \cos 2\nu u \pi; \\ \vartheta_1(u) &= 2 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots}^{\infty} (-1)^{\frac{\lambda-1}{2}} q^{\frac{1}{4}\lambda^2} \sin \lambda u \pi; \\ \vartheta_2(u) &= 2 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots}^{\infty} q^{\frac{1}{4}\lambda^2} \cos \lambda u \pi; \\ \vartheta_3(u) &= 1 + 2 \sum_1^{\infty} q^{\nu^2} \cos 2\nu u \pi.\end{aligned}$$

Vyjádření funkcí snu , cnu , dnu funkcemi theta.

$$snu = \frac{\vartheta_3 \vartheta_1\left(\frac{u}{2K}\right)}{\vartheta_2 \vartheta_0\left(\frac{u}{2K}\right)}; \quad cnu = \frac{\vartheta_0 \vartheta_2\left(\frac{u}{2K}\right)}{\vartheta_2 \vartheta_0\left(\frac{u}{2K}\right)}; \quad dnu = \frac{\vartheta_0 \vartheta_3\left(\frac{u}{2K}\right)}{\vartheta_3 \vartheta_0\left(\frac{u}{2K}\right)}.$$

Zvláštní vzorce.

$$\begin{aligned}\vartheta_1' &= \pi \vartheta_0 \vartheta_2 \vartheta_3; & \sqrt{k} &= \frac{\vartheta_2}{\vartheta_3}; & E &= K - \frac{\vartheta_0''}{4K \vartheta_0}; \\ 2K &= \pi \vartheta_3^2; & \sqrt{k'} &= \frac{\vartheta_0}{\vartheta_3}; & E' &= \frac{\pi}{2K} + \frac{\vartheta_0''}{\vartheta_0} \frac{K'}{4K^2}; \\ EK' &+ E'K &= \frac{\pi}{2} &+ KK'; \\ \vartheta_0^4 &+ \vartheta_2^4 &= \vartheta_3^4;\end{aligned}$$

$$\mathcal{P}_3 = (1 + \sqrt{k_1})(1 + \sqrt{k_2})(1 + \sqrt{k_3}) \dots; \quad \sqrt{k_1} = \frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}}, \quad \sqrt{k_2} = \frac{1 - \sqrt{k_1'}}{1 + \sqrt{k_1'}} \dots$$

$$\mathcal{P}_3^4 = 1 + 8 \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^\nu}{1 + (-q)^\nu};$$

$$\mathcal{P}_0^4 - \mathcal{P}_2^4 = 1 - 24 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{\lambda q^\lambda}{1 + q^\lambda};$$

$$\mathcal{P}_0^4 + \mathcal{P}_3^4 = 2 + 48 \sum_1^{\infty} \frac{\nu q^{2\nu}}{1 + q^{2\nu}};$$

$$\mathcal{P}_2^4 + \mathcal{P}_3^4 = 1 + 24 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{\lambda q^\lambda}{1 - q^\lambda};$$

$$\mathcal{P}_2 \mathcal{P}_3 = 2 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{q^{\frac{\lambda}{2}}}{1 + q^{\frac{\lambda}{2}}};$$

$$\mathcal{P}_2 \mathcal{P}_3 = 1 + 4 \sum_1^{\infty} (-1)^\nu \frac{q^{\nu^2 + \nu}}{1 + q^{2\nu}};$$

$$\mathcal{P}_2^2 \mathcal{P}_3^2 = 4 \sum_{\lambda=1,3,5,\dots} \frac{\lambda q^{\frac{\lambda}{2}}}{1 - q^{\frac{\lambda}{2}}};$$

$$\mathcal{P}_0^2 \mathcal{P}_3^2 = 1 + 8 \sum_1^{\infty} (-1)^\nu \frac{\nu q^{2\nu}}{1 + q^{2\nu}}.$$

Integrační vzorce.

Viz tabulku na str. 101.

Vzorce pro numerický výpočet.

Transformace Landenova:

$$\int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = \frac{2}{1 + k} \int_0^{\psi} \frac{d\psi}{\sqrt{1 - l^2 \sin^2 \psi}}; \quad \operatorname{tg} \varphi = \frac{\sin 2\psi}{k + \cos 2\psi}, \quad l = \frac{2\sqrt{k}}{1 + k}.$$

Výpočet integrálu prvního druhu $u = \int_0^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}$.

$$1. \quad u = \sum_0^{\infty} (-1)^n \binom{-\frac{1}{2}}{n} k^{2n} H_n(\varphi); \quad |k| < 1.$$

$$H_n(\varphi) = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots 2n - 1}{2 \cdot 4 \dots 2n} [\varphi - P_n]; \quad P_n = \cos \varphi \left[\sin \varphi + \frac{2}{3} \sin^3 \varphi + \right. \\ \left. + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \sin^5 \varphi + \dots + \frac{2 \cdot 4 \dots 2n - 2}{3 \cdot 5 \dots 2n - 1} \sin^{2n-1} \varphi \right]; \quad n \geq 2.$$

$$P_1 = \sin \varphi \cos \varphi.$$

$$2. \quad u = \frac{2}{\pi} K \varphi - \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 P_n k^{2n}.$$

$$3. \quad u = A_0 + \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 [A_0 - T_n] k^{2n}; \quad T_n = \frac{1}{\cos \varphi} [\operatorname{tg} \varphi - \frac{2}{3} \operatorname{tg}^3 \varphi - \\ + \frac{2 \cdot 4}{3 \cdot 5} \operatorname{tg}^5 \varphi + \dots + (-1)^{n-1} \frac{2 \cdot 4 \cdot \dots \cdot 2n-2}{3 \cdot 5 \cdot \dots \cdot 2n-1} \operatorname{tg}^{2n-1} \varphi]; \quad n \geq 2.$$

$$T_1 = \frac{\operatorname{tg} \varphi}{\cos \varphi}; \quad A_0 = \log \operatorname{tg} \left[\frac{\pi}{4} + \frac{\varphi}{2} \right].$$

Výpočet úplných integrálů.

$$K = \frac{\pi}{2} \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 k^{2n}. \quad |k| < 1.$$

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{4k'}{k} + \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 s_n k^{2n}; \quad s_n = \sum_1^n \frac{1}{\nu}.$$

$$K' = \frac{2}{\pi} K \log \frac{4}{k} - 2 \sum_1^{\infty} \binom{-\frac{1}{2}}{n}^2 \sum_1^n \frac{1}{2\nu(2\nu-1)} k^{2n}.$$

$$\frac{2}{\pi} K' = (1+k_1')(1+k_2')(1+k_3') \dots; \quad k_{\nu+1} = \frac{2\sqrt{k_{\nu}}}{1+k_{\nu}}, \quad k'_{\nu+1} = \frac{1-k_{\nu}}{1+k_{\nu}}.$$

$$K(l) = \frac{\pi}{2} (1+k) \left[1 + \frac{1}{4} k^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \right)^2 k^4 + \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \right)^2 k^6 + \dots \right]; \quad k = \frac{1-l'}{1+l'}.$$

$$E(k) = \frac{\pi}{2K'} + K \sum_1^{\infty} \frac{2^{\nu} k_{\nu}'}{(1+k_1')^2 (1+k_2')^2 \dots (1+k_{\nu}')^2}.$$

$$E(l) = \frac{\pi}{2} \frac{1}{1+k} \left[1 + \frac{k^2}{2^2} + \frac{1}{4} \frac{k^4}{4^2} + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4} \right)^2 \frac{k^6}{6^2} + \left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6} \right)^2 \frac{k^8}{8^2} + \dots \right]; \\ k = \frac{1-l'}{1+l'}.$$

Výpočet parametru q z modulu k nebo z úplného integrálu.

$$\sqrt{q} = \frac{k}{4} e^{\varphi \left(\frac{k^2}{4} \right)}; \quad \varphi(x) = x + \frac{13}{8} x^3 + \frac{23}{6} x^5 + \frac{2701}{4^4} x^7 + \dots$$

$$q^{\frac{1}{4}} = \lambda + 2\lambda^5 + 15\lambda^9 + 150\lambda^{13} + 1707\lambda^{17} + \dots; \quad \lambda = \frac{1}{2} \sqrt{k}.$$

$$q = \lambda + 2\lambda^5 + 15\lambda^9 + 150\lambda^{13} + 1707\lambda^{17} + \dots; \quad \lambda = \frac{1}{2} \frac{1 - \sqrt{k'}}{1 + \sqrt{k'}}$$

$$q = \xi - \xi^4 + 4\xi^7 - \xi^9 - 22\xi^{10} + \dots; \quad \xi = \frac{1}{2} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi} K} - 1 \right).$$