

Lerch, Matyáš: Scholarly works

Matyáš Lerch

Úvahy z počtu integrálního

Rozpravy Čes. akademie, II. tř., 5 (1896), č. 23, 1–16

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501495>

Terms of use:

© Akademie věd ČR, 1896

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>

Úvahy z počtu integrálního.

Sdílí M. Lerch.

Předloženo dne 24. dubna 1896.

I.

Zavedeme do dvojnásobného integrálu

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} f(x^2 + y^2, xy) dx dy$$

proměnné u, v pomocí substituce $x^2 + y^2 = v, 2xy = u$, obdržíme vzorec

$$(1) \quad \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} f(x^2 + y^2, xy) dx dy = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} du \int_u^{\infty} f\left(v, \frac{u}{2}\right) \frac{dv}{\sqrt{v^2 - u^2}}.$$

Volíme zde $f(\xi, \eta) = e^{-a\xi} \eta^{s-1}$, kde a i s má reálnou část kladnou, vznikne

$$\int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-a(x^2 + y^2)} x^{s-1} y^{s-1} dx dy = \frac{1}{2^s} \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} e^{-av} \frac{dv}{\sqrt{v^2 - u^2}}.$$

Levá strana splývá se čtvercem integrálu

$$\int_0^{\infty} e^{-ax^2} x^{s-1} dx,$$

ehož hodnota zní

$$\frac{1}{2} \frac{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)}{a^{\frac{s}{2}}},$$

a tedy nacházíme vzorec

$$(2) \quad \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{e^{-av} dv}{\sqrt{v^2 - u^2}} = \frac{2^s \Gamma\left(\frac{s}{2}\right)^2}{4 a^s}.$$

Chceme ukázat, že rovnice tato platí také v případě ryze pomyslného a , jeli realná část s obsažena v mezích 0 a $\frac{1}{2}$. Položme za tím účelem $a = ci$ a rozložme výraz

$$(a) \quad \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{e^{-cv} dv}{\sqrt{v^2 - u^2}} = J$$

v část realnou a pomyslnou

$$J = \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{\cos cv dv}{\sqrt{v^2 - u^2}} - i \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{\sin cv dv}{\sqrt{v^2 - u^2}},$$

předpokládajíce k vůli stručnosti s reálným.

Znamenámeli na okamžik

$$\varphi(z) = \int_z^{\infty} \frac{\cos x dx}{\sqrt{x^2 - z^2}}, \quad \psi(z) = \int_z^{\infty} \frac{\sin x dx}{\sqrt{x^2 - z^2}},$$

bude lze náš integrál psáti

$$J = \int_0^{\infty} u^{s-1} \varphi(|cu|) du - i \operatorname{sgn} c \int_0^{\infty} u^{s-1} \psi(|cu|) du,$$

takže vše záleží na tom, jak se funkce $\varphi(z)$ a $\psi(z)$ chovají na místech $z=0$ a $z=\infty$; neboť funkce ty na ostatních místech jsou konečny a spojity, a od chování jich na koncích integračních $z=0$ a $z=\infty$ závisí existence integrálu.

Zabývejme se především integrálem $\varphi(z)$. Možno jej psáti

$$\varphi(z) = \int_z^{\frac{\pi}{2}} \frac{\cos x dx}{\sqrt{x^2 - z^2}} + \int_{\frac{\pi}{2}}^{\infty} \frac{\cos x dx}{\sqrt{x^2 + z^2}} \quad \text{pro } 0 < z < \frac{\pi}{2}.$$

Druhá část je patrně konečná pro $z=0$, i zbývá jen studovati část první. Tu obdržíme částečnou integraci

$$\int_z^{\frac{\pi}{2}} \frac{\cos x dx}{\sqrt{x^2 - z^2}} = -\log z \cdot \cos z + \int_z^{\frac{\pi}{2}} \sin x \cdot \log(x + \sqrt{x^2 - z^2}) dx.$$

Odtud plyne, že funkce $u^{s-1} \varphi(|cu|)$ v případě $s > 0$ jest schopnou integrace od bodu $u=0$. Podobně se to ukáže při $u^{s-1} \psi(|cu|)$.

Abychom vyšetřili povahu funkce $\varphi(z)$ pro veliká z , uijme vzorce

$$\begin{aligned}\varphi(z) &= \int_0^{\infty} \frac{\cos(x+z) dx}{\sqrt{x+2z}\sqrt{x}} \\ &= \frac{\cos z}{\sqrt{2z}} \int_0^{\infty} \sqrt{\frac{2z}{2z+x}} \frac{\cos x dx}{\sqrt{x}} - \frac{\sin z}{\sqrt{2z}} \int_0^{\infty} \sqrt{\frac{2z}{2z+x}} \frac{\sin x dx}{\sqrt{x}},\end{aligned}$$

a odtud patrno, že funkce $\varphi(z) \cdot \sqrt{z}$ zůstává konečnou pro $z = \infty$; podobně se to ukáže pro funkci $\psi(z) \sqrt{z}$. Odtud ale patrno, že integrály

$$\int_0^{\infty} u^{s-1} \varphi(|cu|) du, \quad \int_0^{\infty} u^{s-1} \psi(|cu|) du$$

konvergují absolutně za podmínky $0 < s < \frac{1}{2}$.

Integrál J tedy existuje, i zbývá jen ukázati, že platí vztah

$$\lim_{\alpha=0} \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{e^{-civ} (e^{-\alpha v} - 1) dv}{\sqrt{v^2 - u^2}} = 0.$$

Poněvadž výraz

$$\Phi(u) = \int_u^{\infty} e^{-civ} (e^{-\alpha v} - 1) \frac{dv}{\sqrt{v^2 - u^2}}$$

lze psáti

$$\Phi(u) = \frac{1}{\sqrt{2u}} \int_0^{\infty} e^{-ciu - ciz} (e^{-\alpha u - \alpha z} - 1) \sqrt{\frac{2u}{2u+x}} \frac{dx}{\sqrt{x}},$$

bude možno určit M tak veliké, aby bez ohledu na α integrál

$$\int_M^{\infty} u^{s-1} \Phi(u) du$$

byl menší než předepsaná libovolně malá veličina; určili se po té α tak malé, aby v mezích $0 < u \leq M$ byla funkce $\Phi(u)$ dosti malou, bude také lze dočítati pro integrál

$$\int_0^M u^{s-1} \Phi(u) du$$

hodnoty malé, a tedy bude

$$\lim_{\alpha=0} \int_0^{\infty} u^{s-1} \Phi(u) du = 0.$$

Tudíž platí vztah

$$\lim_{a=0} \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} e^{-av-civ} \frac{dv}{\sqrt{v^2-u^2}} = \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} e^{-civ} \frac{dv}{\sqrt{v^2-u^2}},$$

čímž dokázáno, že rovnice (2) platí též pro ryze pomyslná a a pro veličiny reálné s v mezích 0 a $\frac{1}{2}$, aneb pro veličiny komplexní s , jichž reálná část je v těchto mezích.

Volíme tedy $a = ci$, $c > 0$, obdržíme

$$(3) \quad \begin{cases} \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{\cos cv dv}{\sqrt{v^2-u^2}} = \frac{2^s \Gamma\left(\frac{s}{2}\right)^2 \cos \frac{s\pi}{2}}{4c^s}, \\ \int_0^{\infty} u^{s-1} du \int_u^{\infty} \frac{\sin cv dv}{\sqrt{v^2-u^2}} = \frac{2^s \Gamma\left(\frac{s}{2}\right)^2 \sin \frac{s\pi}{2}}{4c^s} \end{cases}$$

V těchto vzorcích lze se omeziti na případ $c = 1$, aniž se činí újma obecnosti. Užijeme známého vzorce

$$(4) \quad \int_u^{\infty} \frac{\sin v dv}{\sqrt{v^2-u^2}} = \frac{\pi}{2} J(u),$$

ve kterém $J(u)$ značí Fourierovu a Besselovu t. zv. funkci cylindrickou

$$J(u) = 1 - \frac{u^2}{2^2} + \frac{u^4}{2^2 \cdot 4^2} - \frac{u^6}{2^2 \cdot 4^2 \cdot 6^2} + \frac{u^8}{2^2 \cdot 4^2 \cdot 6^2 \cdot 8^2} - \dots,$$

vychází z druhého ze vzorců (3) tvar

$$(5) \quad \int_0^{\infty} J(u) u^{s-1} du = \frac{2^s \Gamma\left(\frac{s}{2}\right)^2 \sin \frac{s\pi}{2}}{2\pi};$$

ten dokázán pro $0 < \text{Real. } s < \frac{1}{2}$, avšak v případě reálného s konverguje integrál ještě v mezích $0 < s < \frac{3}{2}$.

Pro $s = 1$ máme odtud známý vzorec

$$\int_0^1 J(u) du = 1;$$

differentujeme pak vůči s a klademe-li po té $s = 1$, obdržíme vzorec *Weberův* *)

$$(6) \quad \int_0^{\infty} J(u) \log u \, du = \Gamma'(1) - \log 2.$$

Vzorec (3) lze též vyvinouti ze vzorce Lipschitzova **)

$$(7) \quad \int_0^{\infty} e^{-au} J(u) \, du = \frac{1}{\sqrt{a^2 + 1}},$$

násobili se $a^{-s} da$ a integruje od $a = 0$ do $a = \infty$; tak se obdrží důkaz vzorce (5) pro případ $0 < \text{Real. } s < 1$.

Z (5) dále plyne

$$\int_0^{\infty} \frac{J(au) - J(bu)}{u} u^s \, du = \frac{2^s \Gamma\left(\frac{s}{2}\right)^2 \sin \frac{s\pi}{2}}{2\pi} \left(\frac{1}{a^s} - \frac{1}{b^s}\right),$$

a přejdemeli zde k limitě pro $s = 0$,

$$(8) \quad \int_0^{\infty} \frac{J(au) - J(bu)}{u} \, du = \log \frac{b}{a}.$$

Pravá strana vzorce (5) začíná svůj mocninový rozvoj členy

$$\frac{1}{s} + \Gamma'(1) + \log 2;$$

abychom obdrželi mocninový rozvoj levé strany, rozložme integrál (5) ve dva

$$\int_0^{\omega} J(u) u^{s-1} \, du + \int_{\omega}^{\infty} J(u) u^{s-1} \, du,$$

a nahradme první z nich řadou

$$\frac{\omega^s}{s} + \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^r \frac{\omega^{2r+s}}{4^r (r!)^2 (2r+s)}.$$

Tak shledáme, že rozvoj integrálu (5) začíná členy

$$\frac{1}{s} + \left[\log \omega + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^r \omega^{2r}}{2^r (2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2r)^2} \right] + \int_{\omega}^{\infty} J(u) \frac{du}{u};$$

*) Journal für die reine u. angew. Mathematik, sv. 75. Jiný důkaz podán autorem v Monatshefte für Mathematik u. Physik, I. ročník.

**) Journal f. d. reine u. angew. Mathem., sv. 56.

porovnáním nacházíme výsledek

$$(9) \quad \Gamma'(1) + \log 2 = \log \omega + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu} \omega^{2\nu}}{2^{\nu} (2 \cdot 4 \cdot 6 \dots 2^{\nu})^2} + \int_0^{\infty} J(u) \frac{du}{u}.$$

Uvažujme nyní výraz

$$\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)^2 \sin \frac{s\pi}{2}$$

pro veličiny $s = a + ix$, kde a a x jsou reálné, a sice $a > 0$. Ze vzorce Stirlingova

$$\log \Gamma(z) = \left(z - \frac{1}{2}\right) \log z - z + \log \sqrt{2\pi} + \left(\frac{1}{z}\right),$$

kde $\left(\frac{1}{z}\right)$ značí veličinu, která pro veliká z je velmi malá, vychází nejprve, že reálná část veličiny $\log \Gamma\left(\frac{a+ix}{2}\right)$ zní

$$\frac{a-1}{2} \log \sqrt{\frac{a^2+x^2}{4}} - \frac{x}{2} \operatorname{arctg} \frac{x}{a} + \log \sqrt{2\pi} - \frac{a}{2} + \left(\frac{1}{x}\right),$$

a odtud plyne, že bude

$$\left| \Gamma\left(\frac{a+ix}{2}\right)^2 \sin \frac{a+ix}{2} \pi \right| = c_x (a^2+x^2)^{\frac{a-1}{2}}$$

kde c_x je konečno pro $x = \pm \infty$. Odtud plyne, že integrál

$$\int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{v}\right)^{a+ix} \Gamma\left(\frac{a+ix}{2}\right)^2 \sin \frac{a+ix}{2} \pi \frac{dx}{a+ix}$$

existuje, jakmile $a < 1$, značí v veličinu reálnou a kladnou.

Znamenejme tedy literami a a v dvě kladné reálné veličiny, z nichž prvá jest obsažena v mezích $0 < a < 1$, položme ve vzorci (5) $s = a + ix$, násobme $\frac{1}{2\pi} \frac{1}{v^{a+is}} \frac{dx}{a+ix}$ a integrujme od $-\infty$ do $+\infty$.

I obdržíme tak rovnici

$$\begin{aligned} \lim_{N=\infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-N}^N \frac{dx}{a+ix} \int_0^{\infty} J(u) \left(\frac{u}{v}\right)^{a+is} \frac{du}{u} \\ = \frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{v}\right)^{a+is} \Gamma\left(\frac{a+ix}{2}\right)^2 \sin \frac{a+ix}{2} \pi \frac{dx}{u+ix}, \end{aligned}$$

kterou lze psáti

$$(b) \left\{ \begin{aligned} & \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} J(u) \frac{du}{u} \int_{-N}^N \left(\frac{u}{v}\right)^{a+ix} \frac{dx}{a+ix} \\ & = \frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{v}\right)^{a+2ix} \Gamma\left(\frac{a}{2} + ix\right)^2 \sin \pi \left(\frac{a}{2} + ix\right) \frac{dx}{\frac{a}{2} + ix}. \end{aligned} \right.$$

O levé straně chceme ukázat, že splývá s integrálem

$$(c) \quad \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} J(u) \frac{du}{u} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{u}{v}\right)^{a+ix} \frac{dx}{a+ix};$$

k tomu cíli bude třeba dokázat, že výraz

$$\delta = \int_0^{\infty} J(u) \frac{du}{u} \int_N^{\infty} \left(\frac{u}{v}\right)^{a+ix} \frac{dx}{a+ix} + \int_0^{\infty} J(u) \frac{du}{u} \int_{-\infty}^{-N} \left(\frac{u}{v}\right)^{a+ix} \frac{dx}{a+ix}$$

klesá s rostoucím N pod každou mez. Přetvořme oba integrály substitucí $u = v e^z$, i vznikne

$$\delta = 2 \int_{-\infty}^{\infty} J(v e^z) e^{az} dz \int_N^{\infty} \frac{a \cos xz + x \sin xz}{a^2 + x^2} dx.$$

Integrál δ pišme ve tvaru

$$\begin{aligned} \delta &= 2 \int_{-\infty}^{\infty} J(v e^z) e^{az} dz \int_N^{\infty} \frac{a \cos xz}{a^2 + x^2} dx \\ &+ 2 \int_0^{\infty} [J(v e^z) e^{az} - J(v e^{-z}) e^{-az}] dz \int_N^{\infty} \frac{x \sin xz}{a^2 + x^2} dx. \end{aligned}$$

Užijeli se tu vzorce

$$\int_N^{\infty} \frac{x \sin xz}{a^2 + x^2} dx = \frac{\cos Nz}{z(a^2 + N^2)} + \frac{1}{z} \int_N^{\infty} \frac{\cos xz dx}{a^2 + x^2} - \frac{2}{z} \int_N^{\infty} \frac{x^2 \cos xz}{(a^2 + x^2)^2} dx,$$

jenž se obdrží částečnou integrací, vychází tvar

$$\begin{aligned} \delta = & 2 \int_{-\infty}^{\infty} J(v e^z) e^{az} dz \int_N^{\infty} \frac{a \cos xz}{a^2 + x^2} dx \\ & + \frac{2}{a^2 + N^2} \int_0^{\infty} \frac{J(v e^z) e^{az} - J(v e^{-z}) e^{-az}}{z} \cos Nz dz \\ & + 2 \int_0^{\infty} \frac{J(v e^z) e^{az} - J(v e^{-z}) e^{-az}}{z} dz \int_N^{\infty} \frac{\cos xz dx}{a^2 + x^2} \\ & - 4 \int_0^{\infty} \frac{J(v e^z) e^{az} - J(v e^{-z}) e^{-az}}{z} \int_N^{\infty} \frac{x^2 \cos xz}{(a^2 + x^2)^2} dx. \end{aligned}$$

Předpokládáme-li $0 < a < \frac{1}{2}$, konvergují integrály

$$\int_{-\infty}^{\infty} J(v e^z) e^{az} \Phi(z) dz, \quad \int_0^{\infty} \frac{J(v e^z) e^{az} - J(v e^{-z}) e^{-az}}{z} \Psi(z) dz,$$

absolutně, jakmile jinak libovolné funkce $\Phi(z)$ a $\Psi(z)$ jsou konečné pro $z = \pm \infty$. Poněvadž pak

$$\left| \int_N^{\infty} \frac{a \cos xz}{a^2 + x^2} dx \right| < \int_N^{\infty} \frac{a dx}{a^2 + x^2} = \operatorname{arctg} \frac{a}{N},$$

$$\left| 2 \int_N^{\infty} \frac{x^2 \cos xz}{(a^2 + x^2)^2} dx \right| < 2 \int_N^{\infty} \frac{x^2 dx}{(a^2 + x^2)^2} = \frac{1}{a} \operatorname{arctg} \frac{a}{N} + \frac{N}{a^2 + N^2},$$

máme vzhledem k poslední okolnosti

$$\begin{aligned} |\delta| < & 2 \operatorname{arctg} \frac{a}{N} \int_{-\infty}^{\infty} |J(v e^z)| e^{az} dz \\ & + \left(\frac{2}{a^2 + N^2} + \frac{6}{a} \operatorname{arctg} \frac{a}{N} + \frac{4N}{a^2 + N^2} \right) \int_0^{\infty} \left| \frac{J(v e^{az}) e^{az} - J(v e^{-az}) e^{-az}}{z} \right| dz, \end{aligned}$$

a odtud je zřejmo, že bude

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \delta = 0.$$

Tím dokázáno, že výraz (c) splývá s levou stranou rovnice (b), jakmile $0 < a < \frac{1}{2}$; za této podmínky tedy platí rovnice

$$\int_0^{\infty} J(u) \frac{du}{u} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{u}{v}\right)^{a+ix} \frac{dx}{a+ix} \\ = \frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{v}\right)^{a+2ix} \Gamma\left(\frac{a}{2} + ix\right)^2 \sin \pi \left(\frac{a}{2} + ix\right) \frac{dx}{\frac{a}{2} + ix}.$$

Vzpomenemeli tu vzorce

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} k^{a+ix} \frac{dx}{a+ix} = \begin{cases} 0 & \text{pro } k < 1, \\ 1 & \text{pro } k > 1, \end{cases}$$

najdeme, že výraz na levé straně našeho výsledku má hodnotu

$$\int_v^{\infty} J(u) \frac{du}{u},$$

a že tedy platí vztah

$$\frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2}{v}\right)^{a+2ix} \Gamma\left(\frac{a}{2} + ix\right)^2 \sin \pi \left(\frac{a}{2} + ix\right) \frac{dx}{\frac{a}{2} + ix} = \int_v^{\infty} J(u) \frac{du}{u}.$$

Zaměníme v za $2v$, a za $2w$, obdržíme jej ve tvaru

$$(10) \quad \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sin \pi (w + ix) \cdot \Gamma(w + ix)^2}{(w + ix)^{2w+2ix}} dx = 4\pi^2 \int_{2v}^{\infty} J(x) \frac{dx}{x},$$

při čemž mají býti splněny podmínky $v > 0$, $0 < w < \frac{1}{4}$. Levá strana je však funkcí spojitou proměnné w , i když tato obdrží hodnoty komplexní, a sice takové, aby reálná část byla mezi nullou a půlí. Tudiž znějí existenční podmínky rovnice (10) takto:

$$(10^a) \quad v > 0, \quad 0 < \text{Real. } w < \frac{1}{2}.$$

II.

Ve své práci „Z počtu integrálního“*) uvedli jsme na konci vlastnost integrálu

$$\bar{L}(w, s, \sigma) = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{(w^2 + 2wx \cos \sigma\pi + x^2) \left(1 + x^{\frac{1}{\sigma}}\right)}$$

*) Rozpravy Č. Ak., ročník II., čla. 9.

vyjádřenou vzorcem

$$w \sin s \sigma \pi \cdot \bar{L}(w, s-1, \sigma) + \sin(s-1) \sigma \pi \cdot \bar{L}(w, s, \sigma) = \frac{\pi \sigma}{1+w}.$$

Výsledku tomu lze udělit jiný tvar, zavedeli se funkce

$$(A) \quad L(w, s, \sigma) = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{(w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2)(1+x^2)};$$

ta má pak vlastnost

$$(B) \quad w \sin \frac{s\pi}{\sigma} L(w, s-1, \sigma) + \sin \frac{(s-1)\pi}{\sigma} L(w, s, \sigma) = \frac{\pi}{\sigma(w+1)},$$

jež připomíná různé vzorce z theorie funkcí elliptických

Ukážeme, že podobnou roli jako »perioda« 1 hraje tu veličina σ ; vypočteme za tím účelem hodnotu

$$L(w, s, \sigma) + L(w, s+\sigma, \sigma) = Q.$$

Ta patrně podle (A) rovná se integrálu

$$\int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2} = Q,$$

jež lze vyčísliti v zakončeném tvaru.

Neboť lze jej psáti

$$Q = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{w(e^{\frac{\pi i}{\sigma}} - e^{-\frac{\pi i}{\sigma}})} \left(\frac{1}{w e^{-\frac{\pi i}{\sigma}} + x} - \frac{1}{w e^{\frac{\pi i}{\sigma}} + x} \right),$$

a tedy rozložit v součet integrálů

$$Q = \frac{1}{2w i \sin \frac{\pi}{\sigma}} \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{w e^{-\frac{\pi i}{\sigma}} + x} - \frac{1}{2w i \sin \frac{\pi}{\sigma}} \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{w e^{\frac{\pi i}{\sigma}} + x},$$

jež oba se určí pomocí vzorce

$$\int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{g+x} = -g^s \frac{\pi}{\sin s\pi},$$

čímž se ukáže výsledek

$$Q = \frac{w^s e^{\frac{s\pi i}{\sigma}} - w^s e^{-\frac{s\pi i}{\sigma}}}{2w i \sin \frac{\pi}{\sigma}} \cdot \frac{\pi}{\sin s\pi},$$

čili

$$Q = \pi w^{s-1} \frac{\sin \frac{s\pi}{\sigma}}{\sin \frac{\pi}{\sigma} \sin s\pi}.$$

Hledaná vlastnost funkce $L(w, s, \sigma)$ zní tedy

$$(C) \quad L(w, s, \sigma) + L(w, s + \sigma, \sigma) = \frac{\pi w^{\sigma-1} \sin \frac{s\pi}{\sigma}}{\sin \frac{\pi}{\sigma} \sin s\pi}.$$

Z rovnic (B) a (C) je patrné, že má funkce $L(w, s, \sigma)$ komplexní proměnné s vůči rovnoběžníku period, jehož vrcholy jsou $0, 1, \sigma, \sigma + 1$, dosti jednoduchý vztah, a tedy patrnou analogii s veličinami z theorie funkcí eliptických známými.

Zavedeme do integrálu (A) integrační proměnnou e^x za x , obdržíme výraz

$$L(w, s, \sigma) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{(s+1)x} dx}{\left(e^{\frac{x}{\sigma} + \frac{\pi i}{\sigma}} + w\right) \left(e^{\frac{x}{\sigma} - \frac{\pi i}{\sigma}} + w\right) (e^{\sigma x} + 1)},$$

který lze rozložit ve dva

$$(A') \quad \frac{1}{2i \sin \frac{\pi}{\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{sx} dx}{\left(e^{\frac{x}{\sigma} - \frac{\pi i}{\sigma}} + w\right) (e^{\sigma x} + 1)} - \frac{1}{2i \sin \frac{\pi}{\sigma}} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{sx} dx}{\left(e^{\frac{x}{\sigma} + \frac{\pi i}{\sigma}} + w\right) (e^{\sigma x} + 1)}.$$

Oba tyto integrály jsou typu téhož jako integrál (13) ve IV. článku naší rozpravy „Příspěvky k theorii funkcí eliptických, nekonečných řad a integrálů omezených.“*)

Dokázáný tam vzorec (13) zní totiž

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{2s\pi i} dx}{(e^{2\pi i(v_1 x - w_1)} - 1)(e^{2\pi i(v_2 x - w_2)} - 1)} = \frac{1}{v_1} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{e^{\frac{2s\pi i}{v_1}(w_1 + n)}}{e^{\frac{2\pi i}{v_1}(w_1 v_2 - w_2 v_1 + n v_2)} - 1} + \frac{1}{v_2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{e^{\frac{2s\pi i}{v_2}(w_2 + n)}}{e^{\frac{2\pi i}{v_2}(w_2 v_1 - w_1 v_2 + n v_1)} - 1},$$

a sice znějí udané tam podmínky

$$\text{Im } v_1 < 0, \quad \text{Im } v_2 < 0, \quad s = \xi_0 + \xi_1 v_1 + \xi_2 v_2,$$

při čemž ξ_0 je kladné a ξ_1, ξ_2, w_1, w_2 jsou kladné ryzí zlomky. V integrálu tom pišme nyní $2\pi i v_1 x = s$, i obdrží hodnotu

$$\frac{1}{2v_1 \pi i} \int_{(s)} \frac{e^{\frac{s}{v_1}} ds}{(e^s - e^{2w_1 \pi i} - 1)(e^{\sigma s} - e^{2w_2 \pi i} - 1)},$$

*) Rozpravy Č. Ak., ročn. II., čís. 23, str. 28.

V následujícím tam po něm vzorci (13a) má pod prvním znaméním Σ státi $n=0$ na místě chybného $n=1$.

při čemž kladeno $\sigma = \frac{v_2}{v_1}$. Integrační cestou (s) je zde na obě strany prodloužená přímka $(0 \dots i v_1)$. Nullová místa jmenovatele jsou

$$s = 2\pi i(k + w_1), \quad s = \frac{2\pi i}{\sigma}(k + w_2),$$

kde k značí libovolné číslo celistvé. Chceme zaříditi volbu našich veličin tak, aby v oboru mezi cestou (s) a osou reálnou nebyly obsaženy tyto body.

Poněvadž veličina $i v_1$ (za podmínky $\text{Im. } v_1 < 0$) má reálnou část kladnou, neleží žádný z prvních bodů s v uvažovaném oboru, předpokládáme se w_1 reálným. Volíme rovněž w_2 reálným, budou také všechny body

$$\frac{2\pi i}{\sigma}(k + w_2) = \frac{2\pi i v_1}{v_2}(k + w_2)$$

ležeti *venč* oboru obsaženého mezi cestou (s) a osou reálnou, pokud reálná část zlomku $\frac{v_1}{v_2}$ jest kladnou, t. j. jeli $\text{Real. } \sigma > 0$. Volíme ještě $\text{Real. } v_1 > 0$, bude integrand pro nekonečně velká s nekonečně malým, a tedy bude lze v posledním integrálu nahraditi cestu (s) osou reálnou. Píšeme mimo to na místě $\frac{s}{v_1}$ prostě s a klademe $w_2 = \frac{1}{2}$, $w_1 = u + \frac{1}{2}$, obdržíme

$$(D) \left\{ \begin{aligned} & \frac{1}{2\pi i} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{sx} dx}{(e^{x-2u\pi i} + 1)(e^{\sigma x} + 1)} \\ & = - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{e^{(2u+2n+1)s\pi i}}{e^{(2u+2n+1)s\pi i} - 1} - \frac{1}{\sigma} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{e^{(2n+1)\frac{s\pi i}{\sigma}}}{e^{(2n+1)\frac{\pi i}{\sigma} - 2u\pi i} + 1}, \end{aligned} \right.$$

ve kterémžto vzorci se předpokládá

$$\text{Real. } \sigma > 0, \quad s = \xi_1 + \xi_2 \sigma + \frac{\xi_0}{v_1}, \quad (0 < \xi_1 < 1, \quad 0 < \xi_2 < 1, \quad \xi_0 > 0),$$

při čemž v_1 jest libovolná veličina hovicí podmínkám $\text{Im. } v_1 < 0$, $\text{Im. } \sigma v_1 < 0$, $\text{Real. } v_1 > 0$.

Podmínky ty lze lépe takto charakterisovati:

$$\text{Real. } \sigma > 0, \quad 0 < \text{Real. } s < \text{Real. } (\sigma + 1),$$

$$\text{Im. } s > 0, \quad \text{Im. } \frac{s}{\sigma} = \text{Im. } \frac{\xi_1}{\sigma} + \text{Im. } \frac{\xi_0}{v_2}.$$

Z poslední nerovnosti plyne, že druhá řada v pravo vždy konverguje: neb buď jest $\text{Im. } \sigma < 0$, pak bude na jisto $\text{Im. } \frac{s}{\sigma} > 0$; aneb jest $\text{Im. } \sigma > 0$, a pak $\text{Im. } \frac{s-1}{\sigma} > 0$; v obou případech řada konverguje.

Vytkneme-li pouze podmínky $\text{Real. } \sigma > 0$, $\text{Im. } \sigma > 0$, bude rovnice (D) správná, jakmile výrazy na obou stranách konvergují.

Při tom ovšem nelze ignorovati podmínku $-\frac{1}{2} < u < \frac{1}{2}$, která není nutnou. Integrál chová se pravidelně, pokud u leží uvnitř pasu omezeného rovnoběžkami s osou pomyslnou, vedenými body $u = -\frac{1}{2}$ a $u = \frac{1}{2}$.

Uvnitř tohoto pasu dlužno předpokládati veličinu u ; t. j. dlužno předpokládati

$$-\frac{1}{2} < \text{Real. } u < \frac{1}{2}.$$

To předeslavše, kladme u výrazu (A') $w = e^{2v\pi i}$, čímž obdrží tvar

$$\frac{e^{-2v\pi i}}{2i \sin \frac{\pi}{\sigma}} \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{s\sigma} dx}{\left(e^{s-2v\pi i - \frac{\pi i}{\sigma}} + 1 \right) (e^{s\sigma} + 1)} - \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{s\sigma} dx}{\left(e^{s-2v\pi i + \frac{\pi i}{\sigma}} + 1 \right) (e^{s\sigma} + 1)} \right\};$$

tento lze vyčísliti pomocí vzorce (D) i obdržíme tak výsledek

$$2\pi i e^{-2v\pi i} \frac{\sin \frac{s\pi}{\sigma}}{\sin \frac{\pi}{\sigma}} \left[\sum_{n=0}^{\infty} \frac{e^{(2v+2n+1)s\pi i}}{e^{(2v+2n+1)\sigma\pi i} - 1} - \frac{1}{\sigma} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\frac{2n\pi i}{e^{\frac{2n\pi i}{\sigma}}}}{e^{\frac{2n\pi i}{\sigma} - 2v\pi i} + 1} \right] - \frac{\pi e^{\frac{s\pi i}{\sigma} - 2v\pi i}}{\sigma \sin \frac{\pi}{\sigma} (e^{-2v\pi i} + 1)}$$

Za podmínky $\text{Real. } \sigma > 0$, $\text{Im. } \sigma > 0$, $-\frac{1}{2} < \text{Real. } \left(v \pm \frac{1}{2\sigma} \right) < \frac{1}{2}$ a za podmínek konvergenčních platí tedy vztah

$$\frac{\pi e^{\frac{s\pi i}{\sigma}}}{\sigma \sin \frac{s\pi}{\sigma} (e^{2v\pi i} + 1)} + \frac{\sin \frac{\pi}{\sigma}}{\sin \frac{s\pi}{\sigma}} L(e^{2v\pi i}, s, \sigma) = 2\pi i \left[\sum_{n=0}^{\infty} \frac{e^{2(s-1)v\pi i + (2n+1)s\pi i}}{e^{2v\sigma\pi i + (2n+1)\sigma\pi i} - 1} - \frac{1}{\sigma} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{e^{\frac{2n\pi i}{\sigma}}}{e^{\frac{2n\pi i}{\sigma}} + e^{2v\pi i}} \right].$$

Vrátíme-li se opět k veličině $w = e^{2v\pi i}$, máme

$$(E) \left\{ \frac{\pi e^{\frac{s\pi i}{\sigma}}}{\sigma \sin \frac{s\pi}{\sigma} \cdot (1+w)} + \frac{\sin \frac{\pi}{\sigma}}{\sin \frac{s\pi}{\sigma}} L(w, s, \sigma) = 2\pi i \left[\sum_{\lambda} \frac{w^{\lambda-1} e^{\lambda s\pi i}}{w^{\sigma} e^{\lambda\sigma\pi i} - 1} - \frac{1}{\sigma} \sum_{\mu} \frac{e^{\frac{\mu\pi i}{\sigma}}}{e^{\frac{\mu\pi i}{\sigma}} + w} \right], \right.$$

při čemž summační podmínky znějí

$$\lambda = 1, 3, 5, 7, \dots; \quad \mu = 2, 4, 6, 8, \dots$$

Symbol mnohoznačný w^σ tu vyjadřuje veličinu $e^{2\sigma v \pi i}$, kde $v = \frac{\log w}{2\pi i}$ má realnou část podrobenou podmínkám $-\frac{1}{2} < \text{Real.} \left(v \pm \frac{1}{2\sigma} \right) < \frac{1}{2}$, jež lze splniti toliko v případě $0 < \text{Real.} \frac{1}{\sigma} < 1$, načež znějí

$$-\frac{1}{2} + \text{Real.} \frac{1}{2\sigma} < \text{Real.} v < \frac{1}{2} - \text{Real.} \frac{1}{2\sigma}.$$

Odtud plyne

$$-\pi + \pi \text{Real.} \frac{1}{\sigma} < \text{Im.} \log w < \pi - \pi \text{Real.} \frac{1}{\sigma},$$

takže $\log w$ značí hlavní větve logarithmickou a w^s i w^σ hlavní hodnoty mocnin.

Mezi hodnotami w , které vyhovují udaným právě podmínkám, nacházejí se také veškeré kladné hodnoty reálné:

Rovnice (E) platí pro hodnoty σ , pro něž $\frac{1}{\sigma} = \xi - i\eta$, $0 < \xi < 1$, $\eta > 0$, a pro hodnoty w obsažené uvnitř onoho úhlu sevřeného paprsky $(0 \dots - e^{\xi\pi i} \dots)$ $(0 \dots - e^{-\xi\pi i} \dots)$, v němž leží kladná část osy reálné.

Násobíme-li obě strany rovnice (E) výrazem $\sin \frac{s\pi}{\sigma}$ a přejdemeli k mezím pro $s = \sigma$, obdržíme

$$\sin \frac{\pi}{\sigma} \cdot L(w, \sigma, \sigma) - \frac{\pi}{\sigma(1+w)} = 0,$$

čili

$$(F) \quad \int_0^\infty \frac{x^\sigma}{1+x^\sigma} \frac{dx}{w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2} = \frac{\pi}{\sigma \sin \frac{\pi}{\sigma} (1+w)}.$$

Jestliže však po provedeném násobení derivujeme vůči s a teprve potom klademe $s = \sigma$, obdržel se vztah

$$(G) \quad \left\{ \begin{aligned} & \frac{\sigma}{\pi} \int_0^\infty \frac{x^\sigma \log x}{1+x^\sigma} \frac{dx}{w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2} \\ & = \frac{2\pi i}{\sin \frac{\pi}{\sigma}} \left[\frac{1}{2\sigma(1+w)} + \sum_1 \frac{w^{\sigma-1} e^{\lambda\sigma\pi i}}{1 - w^\sigma e^{\lambda\sigma\pi i}} + \frac{1}{\sigma} \sum_\mu \frac{1}{w + e^{\frac{\mu\pi i}{\sigma}}} \right] \end{aligned} \right.$$

Ve zvláštním případě $w = 1$ máme odtud

$$(H) \left\{ \begin{aligned} & \frac{\sigma}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{x^{\sigma} \log x}{1+x^{\sigma}} \frac{dx}{1+2x \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2} \\ & = \frac{2\pi i}{\sin \frac{\pi}{\sigma}} \left[\frac{1}{4\sigma} + \sum_{\lambda} \frac{e^{\lambda \sigma \pi i}}{1 - e^{\lambda \sigma \pi i}} + \frac{1}{\sigma} \sum_{\mu} \frac{1}{1 + e^{\frac{\mu \pi i}{\sigma}}} \right], \\ & \left(\lambda = 1, 3, 5, \dots; \quad \mu = 2, 4, 6, \dots; \quad 0 < \text{Real.} \frac{1}{\sigma} < 1 \right). \end{aligned} \right.$$

Se stanoviska theorie funkcí jest $L(w, s, \sigma)$ útvarem jednodušším než obě řady na pravé straně rovnice (E); neboť funkce $L(w, s, \sigma)$ chová se pravidelně i pro realná σ , což o řadách těch tvrditi nelze. Dlužno tedy považovati vzorce (E), (G) a (H) spíše jako transformační vlastnosti našich řad, nežli za rozvoje integrálů.

Budiž nám dovoleno při této příležitosti opravit jeden ze vzorců podaných na poslední stránce naší rozpravy »Z počtu integrálního.*)

Pro $u > 0$ a $s > 0$ platí vzorec (5)

$$\int_0^{\infty} \sin \left(\frac{s\pi}{2} - ux \right) \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} = \frac{\pi}{2} e^{-u},$$

aneb

$$\sin \frac{s\pi}{2} \int_0^{\infty} \cos ux \cdot \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} - \cos \frac{s\pi}{2} \int_0^{\infty} \frac{\sin ux}{x} \cdot \frac{x^s dx}{1+x^2}$$

Tento výraz chceme vymeziti pro $s = 0$. U prvního integrálu uijme rozkladu

$$\int_0^{\infty} = \int_0^{\omega} + \int_{\omega}^{\infty};$$

první z těchto složek pomocí rozvoje

$$\cos ux \cdot \frac{x^{s-1}}{1+x^2} = x^{s-1} + c_1 \cdot x^{s+1} + c_2 x^{s+3} + \dots$$

se vyčíslí ve tvaru

$$\int_0^{\omega} \cos ux \cdot \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} = \frac{\omega^s}{s} + \frac{c_1 \omega^{s+2}}{s+2} + c_2 \frac{\omega^{s+4}}{s+4} + \dots,$$

*) Ročník II., číslo 9., řádek 9.

a odtud vychází

$$\lim_{s=0} \sin \frac{s\pi}{2} \int_0^{\infty} \cos ux \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} = \frac{\pi}{2},$$

a poněvadž jak patrně

$$\lim_{s=0} \sin \frac{s\pi}{2} \int_{\infty}^{\infty} \cos ux \cdot \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} = 0,$$

$$\lim_{s=0} \int_0^{\infty} \frac{\sin ux}{x} \frac{x^s dx}{1+x^2} = \int_0^{\infty} \frac{\sin ux}{x} \frac{dx}{1+x^2},$$

vychází

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin ux}{x} \frac{dx}{1+x^2} = \frac{\pi}{2} (1 - e^{-u}),$$

kterýžto vzorec musí nastoupiti na místo onoho, jenž na udaném místě podán v řádku 9. Stalo se omylem při korektuře, že tam vynechán člen $\frac{\pi}{2}$.