

## Lerch, Matyáš: Scholarly works

---

Matyáš Lerch

Příspěvky k teorii funkcí eliptických, nekonečných řad a integrálů omezených. [II.]

Rozpravy Čes. akademie, II. tř., 1 (1892), č. 25, 483–486

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501720>

### Terms of use:

© Akademie věd ČR, 1892

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>

ROZPRAVY  
ČESKÉ AKADEMIE CÍSAŘE FRANTIŠKA JOSEFA  
PRO VĚDY, SLOVESNOST A UMĚNÍ V PRAZE.

ROČNÍK I.

TRÍDA II.

ČÍSLO 25.

PŘÍSPĚVKY  
K THEORII FUNKCÍ ELLIPTICKÝCH,  
NEKONEČNÝCH ŘAD  
A INTEGRÁLŮ OMEZENÝCH.

(POKRAČOVÁNÍ.)

NAPSAL

M. LERCH.

PŘEDLOŽENO DNE 13. LISTOPADU 1891.

V PRAZE.

NÁKLADEM ČESKÉ AKADEMIE CÍSAŘE FRANTIŠKA JOSEFA  
PRO VĚDY, SLOVESNOST A UMĚNÍ.

1892.



## II.

Při problému rovnováhy elektrické na dvou vodivých koulích vyskytují se řady tvaru \*)

$$S = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{q^n}{\sqrt{a + bq^{2n} + cq^{4n}}},$$

kde  $q$  je ryzí kladný zlomek; tyto řady jsou jen zvláštní případ výrazů tvaru

$$(1) \quad S = \sum_{n=1}^{\infty} q^n (a + bq^{2n} + cq^{4n})^{-\sigma},$$

které chceme redukovati na integraci transcendent elliptických.

Rozvíňme za tím účelem jednotlivé členy řady (1) dle vzorce

$$(a + bx + cx^2)^{-\sigma} = \sum_{m=0}^{\infty} C_m x^m,$$

i obdržíme tak dvojnásobnou řadu nekonečnou

$$S = \sum_{m,n} C_m q^{(2m+1)n},$$

která konverguje absolutně, jeli  $q$  dosti malé.

Provedemeli v ní sčítání vůči  $n$ , obdržíme

$$S = \sum_{m=0}^{\infty} C_m \frac{q^{2m+1}}{1 - q^{2m+1}}.$$

Tento výraz přetvoří se snadno v omezený integrál na základě následujícího principu, s nímž se v pozdějších člancích opětě shledáme:

Konvergujili řady

$$F(x) = \sum_{r=-\infty}^{\infty} A_r e^{2r\pi i}, \quad \varphi(x) = \sum_{r=0}^{\infty} a_r e^{-2r\pi i}$$

stejněměrně v celém intervallu  $(0 \dots 1)$ , bude

$$\int_0^1 F(x) \varphi(x) dx = \sum_{r=0}^{\infty} A_r a_r.$$

\*) Viz na př. Mathieu, Théorie du potentiel et ses applications à l'électrostatique et au magnétisme; Paris, 1886. Díl II., str. 61.

Pro stanovení součtu  $S$  bude třeba tento přepsati na tvar

$$S = \sum_{m=0}^{\infty} C_m \gamma^m \cdot \frac{\gamma^{-m} q^{2m+1}}{1 - q^{2m+1}},$$

a klásti

$$(a) \quad F(x) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \frac{\gamma^{-m} q^{2m+1}}{1 - q^{2m+1}} e^{2m\pi i},$$

$$(b) \quad \varphi(x) = \sum_{m=0}^{\infty} C_m \gamma^m e^{-2m\pi i},$$

a  $\gamma$  voliti tak, aby obě řady konvergovaly stejnoměrně. Avšak z poslední rovnice plyne patrně

$$\varphi(x) = (a + b\gamma e^{-2x\pi i} + c\gamma^2 e^{-4x\pi i})^\sigma,$$

takže bude

$$(c) \quad S = \int_0^1 F(x) (a + b\gamma e^{-2x\pi i} + c\gamma^2 e^{-4x\pi i})^\sigma dx,$$

i nezbyvá leč vyjádřiti hodnotu řady (a) transcendentami elliptickými.

K tomu cíli vyšetřme řadu

$$(a') \quad \psi(u) = \sum_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{2mu\pi i}}{1 - q^{2m+1}};$$

znamenáme-li  $q = e^{\tau i}$ , bude konvergenční podmínka vyžadovati  $0 < \text{Im. } u < \text{Im. } \tau$ . Rozložme tuto řadu ve dvě sestávající ze členů  $m \geq 0$  a z členů  $m < 0$ ,

$$\psi(u) = \sum_0^{\infty} \frac{e^{2mu\pi i}}{1 - q^{2m+1}} - \sum_1^{\infty} \frac{q^{2m-1} e^{-2mu\pi i}}{1 - q^{2m-1}},$$

a rozviňme členy obou částí v řady geometrické; i vzniknou tak absolutně konvergentní výrazy

$$\psi(u) = \sum_{m,n} q^{(2m+1)n} e^{2mu\pi i} - \sum_{m',n'} q^{(2m'-1)n'} e^{-2m'u\pi i},$$

$$(m, n = 0, 1, 2, 3, \dots);$$

$$(m', n' = 1, 2, 3, 4, \dots);$$

provedeme-li v obou dvojnásobných řadách sčítání vůči  $m$ , obdržíme

$$\psi(u) = \sum_0^{\infty} \frac{q^n}{1 - q^{2n} e^{2u\pi i}} - \sum_1^{\infty} \frac{q^n e^{-2u\pi i}}{1 - q^{2n} e^{-2u\pi i}},$$

t. j.

$$\psi(u) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{q^n}{1 - q^{2n} e^{2u\pi i}}.$$

Uvážímeli, že tato funkce jest jednoznačná v celé rovině ( $u$ ), že hová rovnicím

$$\Phi(u+1) = \Phi(u), \quad \Phi(u+\tau) = e^{-\tau\pi i} \Phi(u),$$

a že součin  $\vartheta_1(u|\tau)\Phi(u)$  je celistvá funkce transcendentní hová podmínkám

$$\psi(u+1) = -\psi(u), \quad \psi(u+\tau) = -\psi(u)e^{-\pi i(2u+2\tau)},$$

obdržíme přihlédnuvše zároveň k hodnotě residua při  $u=0$ :

$$\Phi(u) = -\frac{\vartheta'_1}{2\pi i} \frac{\vartheta_1(u+\frac{\tau}{2})}{\vartheta_1(\frac{\tau}{2})\vartheta_1(u)}$$

čili

$$(a'') \quad \Phi(u) = \frac{1}{2} i \vartheta_2 \vartheta_3 \frac{\vartheta_0(u)}{\vartheta_1(u)} e^{-u\pi i}.$$

Porovnáním vzorců ( $a$ ), ( $a'$ ) však máme

$$F(x) = q\Phi(x-\alpha+\tau), \quad \text{kde } e^{2\alpha\pi i} = \gamma,$$

a tedy dle ( $a''$ ):

$$F(x) = \frac{1}{2} i \vartheta_2 \vartheta_3 \frac{\vartheta_0(x-\alpha)}{\vartheta_1(x-\alpha)} e^{2\pi i(\alpha-x)},$$

takže hledaný vztah zní

$$(2) \quad \left\{ \begin{aligned} & \sum_{n=1}^{\infty} q^n (a + b q^{2n} + c q^{4n})^\sigma \\ & = \frac{1}{2} i \vartheta_2 \vartheta_3 \int_0^1 \frac{\vartheta_0(x-\alpha)}{\vartheta_1(x-\alpha)} e^{2\pi i(\alpha-x)} (a + b e^{2\pi i(\alpha-x)} + c e^{4\pi i(\alpha-x)})^\sigma dx \end{aligned} \right.$$

čili

$$= \frac{1}{2} i \vartheta_2 \vartheta_3 \int_{-\alpha}^{1-\alpha} \frac{\vartheta_0(x)}{\vartheta_1(x)} e^{-2x\pi i} (a + b e^{-2x\pi i} + c e^{-4x\pi i})^\sigma dx.$$

Při tom značí  $\alpha$  veličinu podrobenou jedině té podmínce, aby řady ( $a$ ), ( $b$ ) konvergovaly pro  $\gamma = e^{2\alpha\pi i}$  při reálném  $x$ . Prvá z nich konverguje, jakmile

$$0 < \text{Im. } \alpha < \text{Im. } \tau,$$

konvergence druhé řady pak vyžaduje, aby  $\gamma = e^{2\alpha\pi i}$  bylo absolutně menší než kořeny rovnice kvadratické

$$a + bx + cx^2 = 0,$$

t. j.

$$|e^{2\alpha\pi i}| < \left| \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2c} \right|.$$

Vzorec (2) je tedy správným, jsouli splněny podmínky

$$(3) \quad \begin{cases} |e^{2a\pi i}| < \left| \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2c} \right|, \\ 0 < \text{Im. } \alpha < \text{Im. } \tau, \end{cases}$$

takže se ho dá užiti jen tehdy, jeli

$$(3^a) \quad |q^a| < \left| \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2c} \right|.$$

Podmínkám těm lze vyhověti při všech  $q$ , jsouli  $a, b, c$  realné a  $b^2 - 4ac < 0$ .

Příbuznou povahu mají výrazy, k nimž při řešení zmíněného problému elektrostatického dospěl p. *Mehler*\*) a které jinou cestou verifikoval *Heinc.*\*\*)

Zcela podobnou methodou dal by se řešiti úkol převedení řady obecnější

$$\sum_{n=1}^{\infty} q^n (a + bq^{2n} + cq^{4n})^{\sigma} e^{2nu\pi i}$$

na tvar integrálu, kterýžto problém ponechán buď jednomu z článků následujících této práce.

\*) Zur Theorie der Vertheilung der Elektrizität in leitenden Körpern. Jahresbericht des Elbinger Gymnasiums, 1879. Otištěno v *Mathematische Annalen*, sv. 18.

\*\*\*) Handbuch der Kugelfunctionen, 2. vyd., II. díl, str. 57 a násl.