

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

Matyáš Lerch

Příspěvky k teorii některých transcendent počtu integrálního. [III.]

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 48 (1919), No. 5, 312–320

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/109096>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1919

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>

Příspěvky k teorii některých transcendent počtu integrálního.*)

Píše **M. Lerch** v Brně. — (Pokračování.)

Podobně jako funkce $\frac{\Gamma'(a)}{\Gamma(a)} - \Gamma'(1)$ dá se také funkce $\mathfrak{L}(x, a)$ při racionálním a vyjádřit v zakončeném tvaru.**) Věc vychází jednoduše z vyjádření integrálem a dá se také elementárně vyložit, jak bude ukázáno při jiné příležitosti. Znamenejme

$$\Phi(x, a) = x^a \mathfrak{L}(x, a) = \sum_0^{\infty} \frac{x^{a+v}}{a+v};$$

pak reálný tvar výsledku vyjádřen je rovnicemi

$$\begin{aligned} & \Phi\left(x, \frac{m}{n}\right) + \Phi\left(x, 1 - \frac{m}{n}\right) = \\ & - 2 \log\left(1 - x^{\frac{1}{n}}\right) - \sum_{\varrho=1}^{n-1} \cos \frac{2\varrho m \pi}{n} \log\left(1 + x^{\frac{2}{n}} - 2x^{\frac{1}{n}} \cos \frac{2\varrho \pi}{n}\right), \\ & \Phi\left(x, \frac{m}{n}\right) - \Phi\left(x, 1 - \frac{m}{n}\right) = \\ & = 2 \sum_{\varrho=1}^{n-1} \sin \frac{2\varrho m \pi}{n} \operatorname{arctg} \frac{x^{\frac{1}{n}} \sin \frac{2\varrho \pi}{n}}{1 - x^{\frac{1}{n}} \cos \frac{2\varrho \pi}{n}}, \end{aligned}$$

při čemž m, n ($m < n$) jsou kladná čísla celistvá.

Na př.

$$\Phi\left(x, \frac{3}{4}\right) = -2 \operatorname{arctg} x^{\frac{1}{4}} - \log\left(1 - x^{\frac{1}{4}}\right) + \log\left(1 + x^{\frac{1}{4}}\right),$$

$$\begin{aligned} \Phi\left(x, \frac{1}{3}\right) &= \sqrt{3} \operatorname{arctg} \frac{\frac{1}{2} \sqrt{3} x^{\frac{1}{3}}}{1 + \frac{1}{2} x^{\frac{1}{3}}} - \\ & - \log\left(1 - x^{\frac{1}{3}}\right) + \frac{1}{2} \log\left(1 + x^{\frac{1}{3}} + x^{\frac{2}{3}}\right). \end{aligned}$$

*) Opravy. Na str. 5. v první rovnici čl. 3. vpravo čti $\Gamma'(a+v)$ místo $\Gamma(a+v)$. Na str. 185. v řádce 6. připoj znaménko — na levé straně; ve vzorci ř. 14. a 15. na pravé straně mají býti vsecka znaménka +.

**) Různé výsledky v teorii funkce gamma, l. c. čl. III., str. 20.

7.

Čísla $C_\nu = C_\nu(1)$ (čl. 4 a 6) daná rovnicí

$$\frac{1}{1 - \log(1+z)} = \sum_0^\infty \frac{C_\nu}{\nu!} z^\nu = \int_0^\infty e^{-x+x \log(1+z)} dx = \int_0^\infty e^{-x} (1+z)^x dx$$

mají analytické vyjádření přímé

$$\frac{C_n}{n!} = \int_0^\infty e^{-x} \binom{x}{n} dx.$$

Klade-li se tedy

$$(x-1)(x-2)\dots(x-\overline{n-1}) = x^{n-1} \bar{f}_1 - \bar{f}_1 x^{n-2} + \bar{f}_2 x^{n-3} - \dots \\ + (-1)^{n-1} \bar{f}_{n-1},$$

a užije-li se vztahu

$$\int_0^\infty e^{-x} x^\nu dx = \nu!,$$

obdržíme

$$C_n = n! - \bar{f}_1 (n-1)! + \bar{f}_2 (n-2)! - \bar{f}_3 (n-3)! \pm \dots,$$

což lze symbolicky psáti

$$C_n = \Gamma^2(\Gamma-1)(\Gamma-2)\dots(\Gamma-n+1),$$

v tom smyslu, že po rozvinutí součinu se obecně klade $\Gamma(r) = (r-1)!$ za Γ^n .Zcela podobně máme pro polynomy $C_n(a)$ při $a > \log 2$

$$\frac{C_n(a)}{n!} = \int_0^\infty e^{-ax} \binom{x}{n} dx. \quad (12)$$

a symbolicky

$$C_n(a) = \frac{\Gamma^2}{a^2} \left(\frac{\Gamma}{a} - 1\right) \left(\frac{\Gamma}{a} - 2\right) \dots \left(\frac{\Gamma}{a} - n + 1\right).$$

Dosazením $z = e^x - 1$ za proměnnou v mateřské funkci obdržíme

$$(\alpha) \quad \frac{1}{a-x} = \sum_0^\infty \frac{C_\nu(a)}{\nu!} (e^x - 1)^\nu;$$

tu je pak obecně dle známých vzorců počtu rozdílového

$$D_{x=0}^n e^{kx} = k^n, \quad D_{x=0}^n \{e^{ux}(e^x - 1)^\nu\} = \mathcal{A}^\nu u^n, \quad (\mathcal{A}u = 1),$$

a tedy vychází z (α) porovnáním n -tých derivací v místě $x=0$

$$\frac{n!}{a^{n+1}} = \sum_{v=0}^n \frac{C_v(a)}{v!} \mathcal{A}^v 0^n, \quad (13)$$

kde $\mathcal{A}^v 0^n$ značí počáteční člen*) v -té řady rozdílové tvořené ze základní posloupnosti $0^n, 1^n, 2^n, \dots$. Při tom se klade $0^0 = 1, \mathcal{A}^0 0^n = 1$. Leibnitzovo pravidlo derivování součinu dává bezprostředně

$$D^n \frac{e^{ux}}{a-x} = \frac{n! e^{ux}}{(a-x)^{n+1}} \sum_0^n \frac{u^r (a-x)^r}{r!};$$

násobíme-li tedy rovnici (α) e^{ux} a porovnáme n -té derivace pro $x=0$, vyjde

$$\frac{n!}{a^{n+1}} \sum_{r=0}^n \frac{a^r u^r}{r!} = \sum_{r=0}^n \frac{C_r(a)}{r!} \mathcal{A}^r u^n = \frac{e^{au}}{a^{n+1}} \int_0^\infty e^{-\xi} \xi^n d\xi. \quad (13^*)$$

Je totiž

$$\int_0^\infty e^{-x} x^n dx = n! e^{-x} \left(e^x - \sum_0^n \frac{x^r}{r!} \right),$$

tedy

$$n! \sum_0^n \frac{x^r}{r!} = e^x \int_x^\infty e^{-\xi} \xi^n d\xi.$$

t. j. výraz (13*) má hodnotu právě udanou. Rovnice tato psaná ve tvaru

$$\frac{e^{au}}{a^{n+1}} \int_0^\infty e^{-\xi} \xi^n dx = \sum_{r=0}^\infty \frac{C_r(a)}{r!} \mathcal{A}^r u^n$$

má platnost obecnější, zejména pro $n = -1$.

Integrál (12) převedme v řadu štěpením intervallu

$$\sum \int_r^{r+1} \varphi(x) dx = \sum \int_0^1 \varphi(x+r) dx.$$

Klademe-li

$$f(x) = \sum_{r=0}^\infty e^{-ar} \binom{x+r}{n},$$

*) Číslo $\mathcal{A}^v 0^n$ jsou uvedena v Cesàro, Corso di analisi algebraica, a v něm. překladě valně rozšířeném tohoto spisu (Cesàro-Kowalewski).

obdržíme
$$\frac{C_n(a)}{n!} = \int_0^1 e^{-ax} f(x) dx.$$

Kladme na okamžik $e^{-a} = z$ a uijme Eulerovy identity; bude

$$\sum_{v=0}^{\infty} \binom{x+v}{n} z^v = \sum_{v=0}^{\infty} A^v \binom{x}{n} \cdot \frac{z^v}{(1-z)^{n+1}} \equiv \sum_{v=0}^n \binom{x}{n-v} \frac{z^v}{(1-z)^{n+1}}.$$

Znamenáme-li tedy $e^a - 1 = u$, bude naše funkce

$$f(x) = \frac{u+1}{u^{n+1}} \sum_{v=0}^n \binom{x}{v} u^v, \quad \frac{C_n(a)}{n!} = \int_0^1 e^{-ax} f(x) dx, \quad (a > \log 2). \quad (14)$$

Znamenejme

$$g_0(x) = \sum_{v=0}^x \binom{x}{v} u^v, \quad g_1(x) = \sum_{v=x+1}^n \binom{x}{v} u^v, \quad g(x) = g_0 + g_1,$$

při čemž
$$x = \left[\frac{u+1}{n-1} \right] = \left[\frac{e^a}{e^a - 2} \right];$$
 pak v součtu

g_1 členové střídají znamení a rostou; výraz $(-1)^{n-1} g_1(r)$ je pak kladný a větší než

$$\begin{aligned} \Delta(x) &= \frac{x(1-x)(2-x)\dots(n-1-x)}{n!} u^n - \\ &\quad - \frac{x(1-x)\dots(n-2-x)}{(n-1)!} u^{n-1}; \end{aligned}$$

píšeme-li to

$$\Delta(x) = \frac{x}{\Gamma(1-x)} \frac{\Gamma(n-x)}{\Gamma(n+1)} u^n - \frac{x}{\Gamma(1-x)} \frac{\Gamma(n-1-x)}{\Gamma(n)} u^{n-1},$$

docílíme použitím asymptotické hodnoty

$$\frac{\Gamma(n+a)}{\Gamma(n+b)} = n^{a-b} (1 + \varepsilon)$$

vyjádření

$$\Delta(x) = \frac{x}{\Gamma(1-x)} \frac{u(1+\varepsilon) - (1+\varepsilon)'}{n^{1+x}} u^{n-1},$$

kde $\varepsilon, \varepsilon'$ jsou veličiny nezávislé na u , jež pro veliké n jsou velmi malé.

Tak vychází

$$(-1)^{n-1} \int_0^1 e^{-ax} g_1(x) dx > u^{n-1} \int_0^1 e^{-ax} \frac{x}{\Gamma(1-x)} \frac{u-1+\varepsilon u-\varepsilon'}{n^{1+x}} dx,$$

a je zřejmo, že tento výraz se s rostoucím n stává libovolně velkým. Naproti tomu je veličina

$$(-1)^{n-1} \int_0^1 e^{-ax} g_0(x) dx$$

nezávislá na n (kromě znamení), a tedy integrál

$$\int_0^1 e^{-ax} g(x) dx$$

má pro dosti velká n znamení $(-1)^{n-1}$.

Veličiny $C_n(a)$ tedy od jistého místa počínajíc střídají své znamení pravidelně. Současně vychází pro velká n

$$\frac{C_n(a)}{n!} = (-1)^{n-1} \frac{e^a \vartheta}{e^a - 1} \int_0^1 \frac{x}{\Gamma(1-x)} e^{-ax} \frac{dx}{n^{1+x}}, \quad (0 < \vartheta < 1); \quad (14^a)$$

tu pak řada

$$\sum_{n=1}^{\infty} \int_0^1 \frac{x}{\Gamma(1-x)} e^{-ax} \frac{dx}{n^{1+x}} = \int_0^1 \frac{x \zeta(1+x)}{\Gamma(1-x)} e^{-ax} dx$$

konverguje, a tedy tím spíše je řada

$$\sum \frac{|C_n(a)|}{n!} \text{ konvergentní.}$$

Ve vzorci (14^a) bude sblíženě $\vartheta = 1 - \frac{1}{u} + \frac{1}{u^2} - \dots$ t. j.

$$\vartheta \sim \frac{e^a - 1}{e^a},$$

takže

$$\frac{C_n(a)}{(n-1)!} \sim (-1)^{n-1} \frac{1}{\pi} \int_0^1 x \Gamma(x) \sin x \pi e^{-(a+\log n)x} dx;$$

vložme $x \Gamma(x) = \int_0^{\infty} e^{-\xi} \xi^x d\xi$ a provedme integraci vůči x :

$$(-1)^{n-1} \frac{C_n(a)}{(n-1)!} \sim \int_0^{\infty} e^{-\xi} \frac{d\xi}{(a + \log n - \log \xi)^2 + \pi^2}. \quad (14^b)$$

Čísla tato jsou ostatně brzy velmi malá již pro $a = 2$, kdy C_n mají hodnoty

$$\frac{1}{2}, \frac{1}{4}, 0, \frac{1}{8}, -\frac{1}{4}, 1, -\frac{37}{8}, \dots,$$

avšak jich ubývání je velmi pomalé; ilustruje to hlavně okolnost

$$\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{C_n(a)}{n!} = 0.$$

Řada končí zápornými členy a jest třeba jich sečísti ohromný počet, aby se ukázala malá hodnota součtu. Tak jest pro $a = 1$

$$-\frac{C_{11}}{11!} = -0.008, \quad -\frac{C_{12}}{12!} = -0.010.$$

$$\sum_0^{12} (-1)^v \frac{C_v}{v!} = 0.210,$$

a tento obnos musí být vyvážen následujícími vesměs zápornými členy. Tomu nasvědčuje tvar (14^b), jenž závisí na $\log n$, veličině to velmi pozvolna se mění.

Z rovnice

$$\frac{C_n(a)}{n!} = \int_0^{\infty} e^{-ax} \binom{x}{n} dx$$

vychází derivováním

$$\begin{aligned} \frac{1}{n!} D_x C_n(a) &= - \int_0^{\infty} e^{-ax} \binom{x}{n} [(x - n) + n] dx = \\ &= - (n + 1) \frac{C_{n+1}}{(n+1)!} - \frac{n C_n}{n!}, \end{aligned}$$

t. j. $C_{n+1}(a) = -C'_n(a) - n \cdot C_n(a);$ (15)

pomocí této rovnice sestaví se rychleji agregáty $C_n(a)$:

$$C_0 = \frac{1}{a}, \quad C_1 = \frac{1}{a^2}, \quad C_2 = \frac{2}{a^3} - \frac{1}{a^2}, \quad C_3 = \frac{6}{a^4} - \frac{6}{a^3} + \frac{2}{a^2},$$

$$C_4 = \frac{24}{a^5} - \frac{36}{a^4} + \frac{22}{a^3} - \frac{6}{a^2},$$

$$C_5 = \frac{120}{a^6} - \frac{240}{a^5} + \frac{210}{a^4} - \frac{100}{a^3} + \frac{24}{a^2},$$

$$C_6 = \frac{720}{a^7} - \frac{1800}{a^6} + \frac{2040}{a^5} - \frac{1350}{a^4} + \frac{548}{a^3} - \frac{120}{a^2}.$$

Poněvadž rozvoje faktul mají součinitele menší, stůj zde jejich tabulka:

$$2! \binom{x}{2} = x^2 - x, \quad 3! \binom{x}{3} = x^3 - 3x^2 + 2x,$$

$$4! \binom{x}{4} = x^4 - 6x^3 + 11x^2 - 6x,$$

$$5! \binom{x}{5} = x^5 - 10x^4 + 35x^3 - 50x^2 + 24x,$$

$$6! \binom{x}{6} = x^6 - 15x^5 + 85x^4 - 225x^3 + 274x^2 - 120x,$$

$$7! \binom{x}{7} = x^7 - 21x^6 + 175x^5 - 735x^4 + 1624x^3 - 1764x^2 + 720x,$$

$$8! \binom{x}{8} = x^8 - 28x^7 + 322x^6 - 1960x^5 + 6769x^4 - 13132x^3 + 13068x^2 - 5040x;$$

pro další agregáty stůjtež zde jen prosté hodnoty součinitelů

$$9! \binom{x}{9}: 1, 36, 546, 4536, 22449, 67284, 118124, 109584, 40320,$$

$$10! \binom{x}{10}: 1, 45, 870, 9450, 63273, 269325, 723680, 1172700, \\ 1026576, 362880,$$

$$11! \binom{x}{11}: 1, 55, 1320, 18150, 157773, 902055, 3416930, \\ 8409500, 12753576, 10628640, 3628800.$$

Z identity

$$\sum_0^{\infty} \frac{C_n(a)}{n!} z^n = \frac{1}{a - \log(1+z)} = \sum_0^{\infty} \frac{\log^m(1+z)}{a^{m+1}}$$

vyčteme zároveň hodnoty součinitelů v řadě pro $\log^m(1+z)$.

$$\text{Na př. } \log^3(1+z) = \frac{6z^3}{3!} - \frac{36}{24}z^4 + \frac{210}{5!}z^5 - \frac{1350}{6!}z^6 + \dots$$

Pomocí vztahu (15) dokážeme o funkci

$$\Phi_n(a) = e^{an} C_n(a) \quad \text{vztah} \quad \Phi'_n = -C_{n+1} e^{an} = -e^{-a} \Phi_{n+1},$$

$$\text{t. j.} \quad \Phi_{n+1}(a) = -e^a \Phi'_n(a). \quad (16)$$

Znamenejme $y = \Phi_n(a)$, $y^{(v)} = D_a^v \Phi_n(a)$. Nezávisle na významu

y tvořme veličiny y_1, y_2, \dots z rovnic $y_{v+1} = -y'_v e^a$:

$$y_1 = -e^a y', \quad y_2 = -e^a y'_1 = e^{2a} (y' + y''), \\ y_3 = -e^{3a} (2y' + 3y'' + y'''), \dots$$

Vyjde obecně

$$y_m = (-1)^m e^{ma} (k_0 y^{(m)} + k_1 y^{(m-1)} + \dots + k_{m-1} y') \quad (\alpha)$$

a součinitelé k jsou od funkce y neoddvislé. Určíme je pro funkci $y = e^{au}$; ta dává $y_1 = -u e^{(u+1)a}$, $y_2 = u(u+1) e^{(u+2)a}$, $y_3 = -u(u+1)(u+2) e^{(u+3)a}$, ... obecně

$$y_m = (-1)^m e^{(u+m)a} \cdot u(u+1) \dots (u+m-1),$$

což porovnáním s

$$y_m = (-1)^m e^{ma} e^{au} (k_0 u^m + k_1 u^{m-1} + k_2 u^{m-2} + \dots)$$

dává pro stanovení čísel k identitu

$$k_0 u^m + k_1 u^{m-1} + k_2 u^{m-2} + \dots = u(u+1)(u+2) \dots (u+m-1)$$

a možno tedy na místě (α) psát obecně symbolicky

$$y_m = (-1)^m e^{ma} D(D+1)(D+2) \dots (D+m-1) y,$$

tedy v našem případě $y = \Phi_n(a)$, $y_m = \Phi_{n+m}(a)$, a po zkrácení činitelem exponenciálním:

$$C_{n+m}(a) = (-1)^m e^{-na} D_a(D_a+1)(D_a+2) \dots (D_a+m-1) \Phi_n(a),$$

$$\Phi_n(a) = e^{na} C_n(a); \quad (16^*)$$

tato identita může sloužiti k stanovení polynomu C_{n+m} , známe-li C_n , t. j. vyjadřuje $C_{n+m}(a)$ pomocí $C_n(a)$ a její derivací až po m -tou. Na př.

$$-C_{n+3}(a) = 2(nC_n + C'_n) + 3(n^2C_n + 2nC'_n + C''_n) +$$

$$+ n^3C_n + 3n^2C'_n + 3nC''_n + C'''_n = C'''_n(a) + (3n+3)C''_n(a) +$$

$$+ (3n^2+6n+2)C'_n(a) + (n^3+3n^2+2n)C_n(a).$$

Konečně buď poznamenáno, že naše identita dává

$$\frac{\log(1+z)}{a - \log(1+z)} = \sum_1^{\infty} \frac{aC_v(a)}{v!} z^v,$$

tedy identitu

$$\frac{x}{a+x} = - \sum_1^{\infty} \frac{aC_v(a)}{v!} (e^{-x} - 1)^v,$$

jíž se podobným způsobem užívá jako naší identity základní. Na příklad určení zbytku v polokonvergentním rozvoji logaritmointegrálu

$$-e^{\omega} \operatorname{li}(e^{-\omega}) = \int_0^{\infty} e^{-\omega x} \frac{dx}{1+x} =$$

$$\sum_0^{n-1} (-1)^v \frac{\omega^v}{v+1} + (-1)^n \int_0^{\infty} e^{-\omega x} \frac{x^n dx}{1+x}$$

obdržíme pro poslední integrál

$$R_n = \int_0^{\infty} e^{-\omega x} \frac{x^n dx}{1+x}$$

pomocí poslední identity v případě $a = 1$ vyjádření

$$R_n = - \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{C_{\nu}}{\nu!} \int_0^{\infty} e^{-\omega x} x^{n-1} (e^{-x} - 1)^{\nu} dx,$$

t. j.
$$R_n = -(n-1)! \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{C_{\nu}}{\nu!} \Delta^{\nu} \frac{1}{\omega^n}, \quad \Delta\omega = 1.$$

Příklad. $\omega = 15, n = 5$

u	u^{-5}
15	0·0787791
16	59605
17	41429
18	29401
19	21260

$$\Delta\omega^{-n} = -0·0728186, \quad \Delta^2\omega^{-n} = 0·0710010,$$

$$\Delta^3\omega^{-n} = -0·083862, \quad \Delta^4\omega^{-n} = 0·081601.$$

Podržíme toliko deset míst; pak máme poslední člen

$$\frac{C_4}{4!} \Delta^4 = 0·0^4,$$

takže s napsanými členy vystačíme.

O methodě instantánních oscillací v asteroidickém problému tří těles.

W. W. Heinrich v Praze.

(Odpověď ku článku pana J. Svobody „Několik poznámek . . .“ Čas. XLVIII 1919 p. 37., jakož i ku článku pana K. Petra „Dvě poznámky ku spec. případu problému tří těles“ Časop. XLVII. 1918 str. 268.)

1. Když koncem let osmdesátých vydal Poincaré svou základní práci Sur le problème de trois corps Acta math. XIII. a později svoje Methodes nouvelles, ocitly se dosavadní metody theoretické astronomie ve zcela novém stadiu. Bylo úkolem nejbližším tyto abstraktní cesty Poincaréovy propracovati explicitně a tak je přiblížiti ku konkrétním otázkám přírodní vědy. Tím teprve se osvětlí, jak dalece jsou ony metody schopny životnosti či jak jsou upotřebitelné v přírodě.

V čem spočívá jich základní myšlenka? Kdežto staré theorie považovaly za prvé přiblížení dráhy, platné při existenci těles