

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

Matyáš Lerch

Odvození některých vzorců z počtu integrálního

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 21 (1892), No. 5, 218--231

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/123024>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1892

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



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

Odvození některých vzorců z počtu integralního.

Napsal

M. Lerch,

docent při české vysoké škole technické v Praze.

O integrálu

$$(1) \quad J = \int_0^{\infty} \frac{e^{ai\varphi} z^{\alpha-1} dz}{1 - ze^{i\varphi}},$$

v němž a značí komplexní veličinu mající za reálnou část kladný pravý zlomek ($a = \alpha + i\beta$; $0 < \alpha < 1$), dokážeme, že nezávisí na reálné veličině φ , pokud tato se nachází uvnitř intervallu $(0 \dots 2\pi)$.

Pišme za přiččinou snazšího přehledu

$$f(\varphi, z) = \frac{e^{ai\varphi} z^{\alpha-1}}{1 - ze^{i\varphi}},$$

$$f'(\varphi, z) = \frac{\partial f}{\partial \varphi} = ie^{ai\varphi} z^{\alpha-1} \left(\frac{\alpha}{1 - ze^{i\varphi}} - \frac{ze^{i\varphi}}{(1 - ze^{i\varphi})^2} \right),$$

a pokusme se odůvodniti, dle známého pravidla o differencování integrálů omezených, že výraz

$$K = \int_0^{\infty} f'(\varphi, z) dz$$

rovná se derivaci $\frac{dJ}{d\varphi}$.

Jelikož tu jednak meze integrační nejsou obě konečny, a jednak funkce $f'(\varphi, z)$ není vždy konečnou, vyžaduje přesnost, abychom tuto věc dokázali přímo. Vzorec $\frac{dJ}{d\varphi} = K$ bude správným,

když dokážeme vzorec $\int_{\varphi_0}^{\varphi_1} K d\varphi = J_1 - J_0$, kde φ_0 , φ_1 jsou

zcela libovolné veličiny obsažené uvnitř mezery $(0 \dots 2\pi)$, J_0 , J_1 jim příslušné hodnoty integrálu J . Neboť ze vzorce posledního plyne naopak $\frac{dJ_1}{d\varphi_1} = K_1$.

Za tím účelem píšme

$$K = K(\delta, N) + D(\delta, N),$$

kde

$$K(\delta, N) = \int_{\delta}^N f'(\varphi, z) dz,$$

$$D(\delta, N) = \int_0^{\delta} f'(\varphi, z) dz + \int_N^{\infty} f'(\varphi, z) dz,$$

a při tom δ, N značí dvě veličiny kladné, prvá malou, druhá velikou. Jelikož tu v oboru $\varphi = (\varphi_0 \dots \varphi_1)$, $z = (\delta \dots N)$ jsou funkce f, f' stejnoměrně spojity vůči oběma literám φ, z , máme skutečně

$$\int_{\varphi_0}^{\varphi_1} K(\delta, N) d\varphi = \int_{\delta}^N [(f(\varphi_1, z) - f(\varphi_0, z))] dz.$$

O veličině $D(\delta, N)$ je pak patrné, že bude její absolutní hodnota menší než

$$e^{-\beta\varphi} \int_0^{\delta} \left[\frac{|a|}{1-z} + \frac{z}{(1-z)^2} \right] z^{\alpha-1} dz \\ + e^{-\beta\varphi} \int_N^{\infty} \left[\frac{|a|}{z-1} + \frac{z}{(z-1)^2} \right] z^{\alpha-1} dz = e^{-\beta\varphi\epsilon},$$

kde ϵ má význam patrný, a že tedy bude

$$\int_{\varphi_0}^{\varphi_1} D(\delta, N) d\varphi = \varrho\epsilon (\varphi_1 - \varphi_0) e^{-\beta\varphi'},$$

kde φ' jest obsaženo mezi φ_0 a φ_1 , a ϱ značí komplexní veličinu menší než 1. Máme tedy

$$\int_{\varphi_0}^{\varphi_1} K d\varphi = \int_{\delta}^N [f(\varphi_1, z) - f(\varphi_0, z)] dz + \varrho\epsilon (\varphi_1 - \varphi_0) e^{-\beta\varphi'};$$

přejdeme-li k limitě pro $\delta = 0, N = \infty$, bude $\lim \epsilon = 0$, kdežto $\varrho e^{-\beta\varphi'}$ bude konečné; tedy obdržíme skutečně

$$\int_{\varphi_0}^{\varphi_1} K d\varphi = \int_0^{\infty} [f(\varphi_1, z) - f(\varphi_0, z)] dz = J_1 - J_0,$$

což bylo dokázati.

Máme tedy vzorec

$$\frac{dJ}{d\varphi} = \int_0^{\infty} f'(\varphi, z) dz,$$

a poněvadž

$$f'(\varphi, z) dz = ie^{ai\varphi} d \frac{z^a}{1 - ze^{i\varphi}},$$

plyne odtud

$$\frac{dJ}{d\varphi} = 0,$$

poněvadž funkce $\frac{z^a}{1 - ze^{i\varphi}}$ mizí pro $z = 0, \infty$. Z rovnice této ale plyne, že J má v intervallu $\varphi = (0 \dots 2\pi)$ hodnotu stálou, která bude záviseti pouze na a .

Klademe-li $\varphi = \pi$, obdržíme

$$(2) \quad J = e^{ai\pi} \int_0^{\infty} \frac{x^{a-1} dx}{1+x};$$

nás ale zajímá výsledek, k němuž dospějeme ve vzorci (1) přechodem k limitě pro $\varphi = 0$. Za tím účelem rozložíme integrál

(1) ve dva v mezích $(0, 1)$, $(1, \infty)$ a kladme v druhém $z = \frac{1}{x}$; tím obdržíme vzorec

$$(1^a) \quad J = e^{ai\varphi} \int_0^1 \left(\frac{x^{a-1}}{1 - xe^{i\varphi}} - \frac{e^{-i\varphi} x^{-a}}{1 - xe^{-i\varphi}} \right) dx$$

aneb

$$(2^b) \quad J = e^{ai\varphi} \int_0^1 \frac{(x^{a-1} + x^{1-a}) - (x^a + x^{-a}) e^{-i\varphi}}{1 - 2x \cos \varphi + x^2} dx.$$

Buď r kladná veličina menší než 1; pak bude při označen

$$J_r = e^{ai\varphi} \int_0^r \frac{(x^{a-1} + x^{1-a}) - (x^a + x^{-a}) e^{i\varphi}}{1 - 2x \cos \varphi + x^2} dx$$

patrně

$$\lim_{\varphi=0} J_r = \int_0^r \frac{x^{a-1} + x^{1-a} - (x^a + x^{-a})}{(1-x)^2} dx,$$

a jedná se tedy pouze o výraz

$$e^{-ai\varphi} (J - J_r) = \int_r^1 \frac{(x^{a-1} + x^{1-a}) - e^{-i\varphi} (x^a + x^{-a})}{1 - 2x \cos \varphi + x^2} dx,$$

resp. o jeho limitu pro $\varphi = 0$. Pišme $\cos \varphi = 1 - \varepsilon'$; pak zní
reálná část pravé strany *při reálném* a :

$$\begin{aligned} & \int_r^1 \frac{(x^{a-1} - x^{-a})(1-x) + \varepsilon'(x^a + x^{-a})}{(1-x)^2 + 2x\varepsilon'} dx \\ &= (1-r) \frac{(\xi^{a-1} - \xi^{-a})(1-\xi) + \varepsilon'(\xi^a + \xi^{-a})}{(1-\xi)^2 + 2\varepsilon'\xi}, \end{aligned}$$

kde ξ jest určitá veličina mezery ($r \dots 1$).

Funkce

$$\frac{x^{a-1} - 1}{1-x}, \quad \frac{x^{-a} - 1}{1-x}, \quad \frac{x^a + x^{-a}}{2x}$$

jsou konečny a spojity v mezeře ($\frac{1}{2} \dots 1$), a tedy jsou menší než jistá veličina M nezávislá na ξ , r .

Z toho plynou nerovnosti

$$|\xi^{a-1} - \xi^{-a}| < M(1-\xi), \quad \xi^a + \xi^{-a} < 2M\xi$$

a tedy též

$$|(\xi^{a-1} - \xi^{-a})(1-\xi) + \varepsilon'(\xi^a + \xi^{-a})| < M\{(1-\xi)^2 + 2\varepsilon'\xi\},$$

takže *reálná část našeho výrazu* $e^{-ai\varphi} (J - J_r)$ *jest menší než* $(1-r)M$.

Část pomyslná tohoto výrazu jest pak

$$\int_r^1 \frac{(x^a + x^{-a}) \sin \varphi}{(1-x)^2 + 4x \sin^2 \frac{\varphi}{2}} dx$$

$$= \int_0^{1-r} \frac{[(1-t)^a + (1-t)^{-a}] \sin \varphi dt}{t^2 + 4 \sin^2 \frac{\varphi}{2} \cdot (1-t)},$$

kde druhá forma vznikne z první substitucí $x = 1 - t$.
Poněvadž

$$(1-t)^{\pm a} = 1 \mp at + t^2 \mathfrak{P}(t),$$

kde $\mathfrak{P}(t)$ jest konečno pro $t = (0 \dots 1-r)$, a pak

$$\int_0^{1-r} \frac{t^2 \mathfrak{P}(t) dt}{t^2 + 4 \sin^2 \frac{\varphi}{2} \cdot (1-t)} < \int_0^{1-r} \mathfrak{P}(t) dt,$$

nacházíme, že uvažovaná část pomyslná je tvaru

$$2 \sin \varphi \int_0^{1-r} \frac{dt}{t^2 + 4 \sin^2 \frac{\varphi}{2} \cdot (1-t)} + \mathfrak{M}(1-r) \sin \varphi,$$

kde \mathfrak{M} je konečné pro $\varphi = 0$, $r = 1$; tento výraz ale možno vypočísti, a sice obdržíme

$$\frac{2 \sin \varphi}{2 \sin \frac{\varphi}{2} \cos \frac{\varphi}{2}} \left[\operatorname{arctg} \frac{1-r-2 \sin^2 \frac{\varphi}{2}}{2 \sin \frac{\varphi}{2} \cos \frac{\varphi}{2}} + \operatorname{arctg} \frac{2 \sin^2 \frac{\varphi}{2}}{2 \sin \frac{\varphi}{2} \cos \frac{\varphi}{2}} \right],$$

$$+ \mathfrak{M}(1-r) \sin \varphi$$

a tedy se pro $\varphi = 0$ blíží veličině π .

Máme tedy při *realném* a :

$$J = \int_0^r \frac{x^{a-1} - x^{-a}}{1-x} dx + M'(1-r) + \pi i,$$

kde $|M'| < M$, a M nezávisí na r . Přejdeme-li k limitě pro $r = 1$, máme tedy

$$(3) \quad J = \int_0^1 \frac{x^{a-1} - x^{-a}}{1-x} dx + \pi i$$

a tedy porovnáním se vzorcem (2):

$$e^{a\pi i} \int_0^{\infty} \frac{x^{a-1} dx}{1+x} = \int_0^1 \frac{x^{a-1} - x^{-a}}{1-x} dx + \pi i.$$

Porovnáním částí pomyslných plyne odtud vzorec

$$(4) \quad \int_0^{\infty} \frac{x^{a-1} dx}{1+x} = \frac{\pi}{\sin a\pi},$$

a po té porovnáním částí reálných:

$$(5) \quad \int_0^1 \frac{x^{a-1} - x^{-a}}{1-x} dx = \pi \cot a\pi.$$

Ze vzorců (2) a (4) plyne posléz obecný vzorec

$$(6) \quad \int_0^{\infty} \frac{x^{a-1} dx}{1-xe^{i\varphi}} = \frac{\pi e^{a(\pi-\varphi)i}}{\sin a\pi},$$

aneb psáno v jiné formě [viz (1^a)]:

$$(6^a) \quad \frac{\pi e^{a(\pi-\varphi)i}}{\sin a\pi} = \int_0^1 \left(\frac{x^{a-1}}{1-xe^{i\varphi}} - \frac{e^{-i\varphi} x^{-a}}{1-xe^{i\varphi}} \right) dx.$$

2. Vzorce (4) a (5) jsou ony, jež jsme chtěli odvoditi přímo methodami počtu integralního. Vzorec (4) by se obdržel poněkud jednodušším způsobem takto: Jelikož J nezávisí na φ , máme porovnáním hodnot pro $\varphi = \pi$, $\varphi = \frac{\pi}{2}$ vzorec:

$$e^{\frac{a\pi i}{2}} \int_0^{\infty} \frac{z^{a-1} dz}{1+z} = \int_0^{\infty} \frac{z^{a-1} dz}{1-iz} = \int_0^{\infty} \frac{(1+iz)z^{a-1} dz}{1+z^2};$$

předpokládejme a reálné a porovnejme části reálné po obou stranách:

$$\cos \frac{a\pi}{2} \cdot \int_0^{\infty} \frac{z^{a-1} dz}{1+z} = \int_0^{\infty} \frac{z^{a-1} dz}{1+z^2}.$$

Píšeme-li v pravo $z^2 = x$, obdrží vzorec náš tvar:

$$2 \cos \frac{a\pi}{2} \cdot \Phi(a) = \Phi\left(\frac{a}{2}\right),$$

kde položeno

$$\Phi(a) = \int_0^{\infty} \frac{z^{a-1} dz}{1+z^2}.$$

Násobme rovnici předešlou $\sin \frac{a\pi}{2}$, a píšme

$$\Psi(a) = \sin a\pi \Phi(a);$$

i obdržíme vztah velmi jednoduchý:

$$\Psi(a) = \Psi\left(\frac{a}{2}\right).$$

Z toho plyne pak

$$\Psi(a) = \Psi\left(\frac{a}{4}\right) = \Psi\left(\frac{a}{8}\right) = \dots,$$

a obecně pro všechna kladná celistvá n :

$$\Psi(a) = \Psi\left(\frac{a}{2^n}\right).$$

Roste-li n , blíží se $\frac{a}{2^n}$ nulle, a je-li $\Psi(a)$ konečná a spojitá funkce na místě $a = 0$, máme

$$\Psi(a) = \lim_{n \rightarrow \infty} \Psi\left(\frac{a}{2^n}\right) = \Psi(0).$$

Že $\Psi(a)$ je spojito při $a = 0$, plyne pak z následujícího rozkladu funkce $\Phi(a)$:

$$\Phi(a) = \int_0^1 \frac{z^{a-1} dz}{1+z} + \int_0^{\infty} \frac{z^{a-1} dz}{1+z},$$

kde v prvním integrálu nahradíme $\frac{1}{1-z}$ rozdílem $1 - \frac{z}{1+z}$, čímž vznikne:

$$\Phi(a) = \frac{1}{a} - \int_0^1 \frac{z^a dz}{1+z} + \int_1^\infty \frac{z^{a-1} dz}{1+z} = \frac{1}{a} + f(a).$$

Oba integrály v pravo jsou konečny a spojity na $a=0$, a tedy bude

$$\Psi(a) = \Phi(a) \sin a\pi = \frac{\sin a\pi}{a} + f(a) \sin a\pi$$

spojito na $a=0$ a mimo to $\Psi(0) = \pi$; máme tedy

$$\Psi(a) = \sin a\pi \Phi(a) = \pi,$$

a odtud tedy vzorec (4).

Kdybychom chtěli vyčísliti integrál (5), který znamenejme A, uveďme jej nejprve substitucí $z = \frac{1}{x}$ na tvar

$$A = \int_0^1 \frac{z^{a-1} - z^{-a}}{1-z} dz = \int_1^\infty \frac{x^{a-1} - x^{-a}}{1-x} dx,$$

čímž máme:

$$2A = \int_0^\infty \frac{z^{a-1} - z^{-a}}{1-z} dz.$$

Přísice v něm pomyslnou substitucí $z = e^{i\varphi}x$, máme vzorec

$$2A = \int_0^\infty \frac{x^{a-1} e^{ai\varphi} - x^{-a} e^{(1-a)i\varphi}}{1 - x e^{i\varphi}} dx,$$

který se přesně odůvodní tím, že se dokáže, že pravá strana nezávisí na φ , pokud toto náleží intervallu $(0 \dots 2\pi)$.

Volíme-li pak $\varphi = \frac{\pi}{2}$, obdržíme

$$2A = \int_0^\infty \frac{x^{a-1} e^{\frac{a\pi i}{2}} - x^{-a} e^{(1-a)\frac{\pi i}{2}}}{1 - ix} dx,$$

aneb

$$2Ae^{\frac{\alpha\pi i}{2}} = \int_0^{\infty} \frac{(x^{\alpha-1}e^{i\alpha\pi i} - ix^{-\alpha})(1+ix)}{1+x^2} dx.$$

Porovnáme-li zde části pomyslné, a klademe-li ve výsledném integrálu v pravo $x^2 = z$, obdržíme užívajíc výsledku (4):

$$2A \sin \frac{\alpha\pi}{2} = \frac{\pi}{2} \left[\frac{\cos \frac{\alpha\pi}{2}}{\cos \frac{\alpha\pi}{2}} + \frac{\sin \frac{\alpha\pi}{2}}{\sin \frac{\alpha\pi}{2}} - \frac{1}{\cos \frac{\alpha\pi}{2}} \right] = \pi \frac{\cos \frac{\alpha\pi}{2}}{\cos \frac{\alpha\pi}{2}},$$

a odtud

$$A = \pi \cot \alpha\pi,$$

jako výše.

3. Důkazem vzorců (4) a (5) byla by naše úloha ukončena; hodláme však ještě vytěžit nabytých výsledků pro znázornění funkcí řadami, a z té příčiny obraťme se ke vzorci (6^a):

$$\frac{\pi e^{\alpha(\pi-\varphi)i}}{\sin \alpha\pi} = \int_0^1 \left(\frac{x^{\alpha-1}}{1-ae^{i\varphi}} - \frac{e^{-i\varphi}x^{-\alpha}}{1-xe^{-i\varphi}} \right) dx,$$

v němž nahradíme výraz $\frac{1}{1-xe^{\pm i\varphi}}$ součtem

$$\sum_{\nu=0}^{n-1} x^{\nu} e^{\pm \nu i\varphi} + \frac{x^n e^{\pm ni\varphi}}{1-xe^{\pm i\varphi}},$$

čímž vznikne vzorec

$$\begin{aligned} \frac{\pi e^{\alpha(\pi-\varphi)i}}{\sin \alpha\pi} &= \sum_{\nu=0}^{n-1} \frac{e^{\nu i\varphi}}{\alpha + \nu} + \sum_{\nu=0}^{n-1} \frac{e^{-(\nu+1)i\varphi}}{\alpha - (\nu+1)} \\ &+ \int_0^1 \left(\frac{x^{n+\alpha-1} e^{ni\varphi}}{1-xe^{i\varphi}} - \frac{x^{n-\alpha} e^{-(n+1)i\varphi}}{1-xe^{-i\varphi}} \right) dx. \end{aligned}$$

Jeli φ uvnitř mezery ($0 \dots 2\pi$), nestane se funkce pod integrálem nikdy nekonečnou a je tedy obsažena pod stálou mezí M , nezávislou na n . Z toho můžeme dokázat, že platí

$$(a) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \int_0^1 \left(\frac{x^{n+\alpha-1} e^{ni\varphi}}{1-xe^{i\varphi}} - \frac{x^{n-\alpha} e^{-(n+1)i\varphi}}{1-xe^{-i\varphi}} \right) dx = 0.$$

To znamená, že lze k dané sebe menší kladné veličině ε určit n_0 tak, aby pro každé $n > n_0$ integrál za znamením lim byl menší než ε . Jelikož integrovaná funkce jest $< M$ při všech $n > 1$, bude

$$\left| \int_{1-\delta}^1 \right| < M \cdot \delta, \text{ kde } \delta \text{ je malá veličina; volíme-li tedy}$$

$$\delta = \frac{\varepsilon}{2M}, \text{ pak bude}$$

$$\left| \int_{1-\delta}^1 \right| < \frac{\varepsilon}{2};$$

v integrálu $\int_0^{1-\delta}$ pak přicházejí pouze hodnoty x menší než $1 - \delta$,

a tedy bude x^n v celém intervallu integračním velmi malé, takže lze voliti n_0 tak, aby při $n \geq n_0$ byla vždy integrovaná

funkce menší než $\frac{\varepsilon}{2}$, a tedy též integrál $\int_0^{1-\delta}$ sám. Celý integrál

\int_0^1 pak bude menší než $\frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2}$ při $n \geq n_0$, jak tvrzeno.

Máme tedy pro $n = \infty$

$$\frac{\pi e^{a(\pi-\varphi)i}}{\sin a\pi} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{e^{\nu i\varphi}}{a+\nu} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{e^{-\nu i\varphi}}{a-\nu},$$

čili ve tvaru přehlednějším:

$$(7) \quad \frac{\pi e^{a(\pi-\varphi)i}}{\sin a\pi} = \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} \frac{e^{\nu i\varphi}}{a+\nu},$$

kde řada v pravo konverguje *stejněměrně* vůči a , poněvadž nekonečné ubývání integrálu (a) s rostoucím n nezáviselo na hodnotě a . Píšeme-li zde $\sin a\pi = \frac{e^{2a\pi i} - 1}{2ie^{a\pi i}}$, $2\pi - \varphi = 2u\pi$, $-\nu$ za ν ,

máme vzorec:

$$(7^a) \quad 2\pi i \frac{e^{2au\pi i}}{e^{2a\pi i} - 1} = \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} \frac{e^{2\nu u\pi i}}{a-\nu}, \quad 0 < u < 1,$$

v integrálním počtu dávno známý, který má ten význam, že hrál důležitou roli při některých pracích *Kroneckerových*.*) Jako zvláštní případ obecnějšího theoremu vyskytla se tato řada u *Lipschütze*,**) a v autorově článku o tetěž věci jednajícím.***) Způsob odvození zde podaný jest zajisté nejen formálně nýbrž i methodicky nejelementárnější, poněvadž vystačí s nejjzákladnějšími vlastnostmi integrálů funkcí reálné proměnné. Uvedme zde jako zvláštní případ hodnotu $\varphi = \pi$, t. j. $u = \frac{1}{2}$, čímž vznikne známá řada

$$(8) \quad \frac{\pi}{\sin a\pi} = \sum_{\nu=-\infty}^{\infty} \frac{(-1)^{\nu}}{a + \nu}.$$

Abychom mohli řadu (7) vytěžiti pro $\varphi = 0$, pišme ji ve tvaru

$$\frac{\pi e^{a(\pi-\varphi)i}}{\sin a\pi} = \frac{1}{a} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \left(\frac{e^{\nu i\varphi}}{a + \nu} + \frac{e^{-\nu i\varphi}}{a - \nu} \right)$$

a vezměme po obou stranách části reálné:

$$(7b) \quad \frac{\pi \cos a(\pi-\varphi)}{\sin a\pi} = \frac{1}{a} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{2a \cos \nu\varphi}{a^2 - \nu^2}.$$

Pravá strana konverguje stejnoměrně i v okolí bodu $\varphi = 0$, poněvadž členové řady jsou číselně menší než příslušní členové řady

$$\sum \frac{2a}{a^2 - \nu^2};$$

tedy můžeme bez okolků klásti $\varphi = 0$, čímž obržime

$$(9) \quad \pi \cot a\pi = \frac{1}{a} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{2a}{a^2 - \nu^2} = \lim_{n=\infty} \sum_{\nu=-n}^n \frac{1}{a + \nu},$$

*) Sitzungsberichte der kön. preussischen Akademie der Wissenschaften in Berlin, 1883 (Zur Theorie der ellipt. Funktionen) a 1885. Viz též krátký článek z jeho Journalu sv. 105.: „Bemerkungen über die Darstellung von Reihen durch Integrale.“

**) Crelle, 54. (Untersuchung der Eigenschaften einer aus vier Elementen gebild. Reihe.)

***) Acta mathematica, t. XI.

kterýžto výsledek lze psáti též ve tvaru

$$\pi \cot a\pi = \frac{1}{a} + \sum'_{\nu=-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{a+\nu} - \frac{1}{\nu} \right),$$

kde v součtu Σ' dlužno vynechati člen $\nu = 0$. Porovnáme-li v obecném vzorci části pomyslné, máme

$$(7^c) \quad \frac{\pi \sin a(\pi-\varphi)}{\sin a\pi} = \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{2\nu \sin \nu\varphi}{\nu^2 - a^2}.$$

Pravá strana pro $\varphi = 0$ mizí, kdežto levá má hodnotu π ; to pochází odtud, že tato rovnice byla dokázána jen pro $0 < \varphi < 2\pi$, a že pravá strana je přetržitou na místě $\varphi = 0$, což souvisí s okolností, že řada tato konverguje *nestejnoměrně* v sousedství bodu $\varphi = 0$. Ze vzorců (7^b) a (7^c) obdržíme pro $a = 0$ resp. porovnáním součinitelů při a v mocninových rozvoji obou stran:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} (\pi-\varphi)^2 - \frac{1}{6} \pi^2 &= 2 \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\cos \nu\varphi}{\nu^2}, \\ \pi-\varphi &= 2 \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\sin \nu\varphi}{\nu}, \end{aligned}$$

aneb píšeme-li $\varphi = 2\pi x$, vzorce:

$$\sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\cos 2\nu\pi x}{\nu^2 \pi^2} = \frac{1}{4} (2x-1)^2 - \frac{1}{12}, \quad \frac{1}{2} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\sin 2\nu\pi x}{\nu\pi} = x,$$

kde a je vždy uvnitř mezery (0 . . . 1). Jelikož poslední řada je periodickou, o periodě 1, je patrné, že pro libovolné x představuje zbytek $x - E(x)$, jež obdržíme, odečteme-li od x největší celistvé číslo $E(x)$ v něm obsažené. Tedy máme známý rozvoj velmi zajímavý

$$E(x) = x - \frac{1}{2} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\sin 2\nu\pi x}{\nu\pi}.$$

4. Methoda, kterou jsme obdrželi vzorec (7), může vésti k výsledkům obecnějším. Na př. vyjděme z integrálu Eulerova

$$B(a, b) = \int_0^{\infty} \frac{x^{a-1} dx}{(1+x)^{a+b}};$$

imaginarnou substitucí $x = ze^{i\varphi}$ dospějeme ke tvaru

$$B(a, b) = \int_0^{\infty} \frac{e^{a\varphi} z^{a-1} dz}{(1 + ze^{i\varphi})^{a+b}},$$

jehož správnost lze verifikovati differencováním dlé φ . Při tom jinak mnohoznačný výraz $(1 + ze^{i\varphi})^{a+b}$ znamená onu hodnotu exponencialné funkce $e^{(a+b) \log(1+ze^{i\varphi})}$, kterou obdržíme, když za logarithmus klademe onu z jeho hodnot, jejíž pomyslná část jest obsažena mezi $-\pi$ a $+\pi$. Rozložíme-li integrál ve dva, vzaté v mezích $(0 \dots 1)$, $(1 \dots \infty)$, a klademe-li v druhém $z = \frac{1}{x}$, obdržíme

$$B(a, b) = e^{a\varphi} \int_0^1 \frac{x^{a-1} dx}{(1 + xe^{i\varphi})^{a+b}} + e^{-b\varphi} \int_0^1 \frac{x^{b-1} dx}{(1 + xe^{-i\varphi})^{a+b}}$$

a odtud rozvinutím výrazů

$$\frac{1}{(1 + xe^{\pm i\varphi})^{a+b}}$$

dle řady binomické a integrací výsledků:

$$B(a, b) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{-a-b}{\nu} \left(\frac{e^{(a+\nu)i\varphi}}{a+\nu} + \frac{e^{-(b+\nu)i\varphi}}{b+\nu} \right),$$

výsledek správný pro $a + b \leq 1$, $-\pi < \varphi < \pi$.

Uvážíme-li, že tu

$$B(a, b) = \frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)},$$

obdržíme rozvinutím obou stran dle mocností a a porovnáním stálých členů:

$$\varphi i + \frac{e^{-b\varphi}}{b} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \binom{-b}{\nu} \left(\frac{e^{\nu\varphi}}{\nu} + \frac{e^{-(b+\nu)\varphi}}{b+\nu} \right) = \Gamma'(1) - \frac{\Gamma'(b)}{\Gamma(b)}.$$

Porovnáním částí pomyslných máme tu pak

$$\varphi - \frac{\sin b\varphi}{b} + \sum_{\nu=1}^{\infty} \binom{-b}{\nu} \left(\frac{\sin \nu\varphi}{\nu} - \frac{\sin(b+\nu)\varphi}{b+\nu} \right) = 0.$$

Rovnice ta platí i pro záporná b , poněvadž pak řada konverguje absolutně; klademe-li zde $b = -w$, $\varphi = u\pi$, máme tedy:

$$\sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{w}{\nu} \frac{\sin(\nu-w)u\pi}{(\nu-w)\pi} = u + \sum_{\nu=1}^{\infty} \binom{w}{\nu} \frac{\sin \nu u\pi}{\nu\pi},$$

kde $w \geq -1$, $-1 < u < 1$.

O láhvi Mariottově.

Napsal

Vladimír Švejcár, professor v Příbrami.

Poněvadž odůvodnění láhve Mariottovy v učebných knihách není uvedeno, stůj zde.

Budiž t_1 hydrostatický tlak kapaliny od povrchu až k dolnímu konci trubice (od dc až po b , viz obraz 136. v Müller-Simonidově fysice pro vyšš. gymnasia), t_2 od povrchu k otvoru (a) a t k libovolnému bodu trubice; p budiž tlak vzduchu vnějšího, p' tlak plynu uvnitř láhve.

1. Otvor trubice (b) nachází se pod otvorem láhve (a). V otvoru (a) působí tlak $p' + t_2$ na venek, p do vnitř; kapalina přestane vytékat, když

$$(1) \quad p = p' + t_2.$$

V trubici zůstane kapalina státi u bodu, kde tlak shora p roven jest tlaku zdola $t + p'$, tedy:

$$(2) \quad p = p' + t.$$

Porovnáním rovnic (1) a (2) vychází, že

$$t = t_2.$$

Zůstane tedy kapalina v trubici státi ve výši otvoru.

2. Otvor trubice nachází se nad otvorem láhve (a). Tu

$$(3) \quad t_2 > t_1.$$