

Lerch, Matyáš: Scholarly works

Matyáš Lerch

Poznámky k teorii funkce

$$\Phi(a, b, v, x) = x^{-a}(1-x)^{-b} \int_0^x e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

Rozpravy Čes. akademie, II. tř., 17 (1908), č. 15, 1-26

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501585>

Terms of use:

© Akademie věd ČR, 1908

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>

Poznámky k theorii funkce

$$\Phi(a, b, v, x) = x^{-a} (1-x)^{-b} \int_0^1 e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx.$$

Podává **M. Lerch** v Brně.

Předloženo dne 7. března 1908.

Před dávnými lety zabýval jsem se omezenými integrály typu

$$\int_0^1 e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx, \quad \int_0^\infty e^{-uz} z^{a-1} (v+z)^{b-1} dz,$$

nalezaje se hlavně pod vlivem prací Kummerových a Dirichletových; vztahy, které vládnou transcendentami tohoto druhu, lze obyčejně odvoditi jako krajní případy vztahů známých z theorie hypergeometrické řady. V poslední době se výrazy tohoto druhu vyskytly v důležitých otázkách elektrotechniky a nautiky; tato okolnost mne přiměla k tomu, že jsem se k tomuto předmětu vrátil, nabyv dříve nových výsledků pomocí svého t. zv. principu nejrychlejší konvergence.

V této práci chci vyložitli tcliko výsledky týkající se funkce

$$(1) \quad \Phi(a, b, v, x) = x^{-a} (1-x)^{-b} \int_0^1 e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx,$$

kterou se dle něho soudu zjednoduší výpočty pp. Arnolda a Mie *)

V prvé z prací citovaných uvažuje p. Mie funkce $\varphi_{00}(x)$, $\varphi_{10}(x)$ a $\varphi_{01}(x)$, které v naší symbolice znějí

$$\begin{aligned} \varphi_{00}(x) &= x(1-x)e^{-vx} \Phi(1+\tau, 1-\tau, v, x) \\ \varphi_{10}(x) &= x^2(1-x)e^{-vx} \Phi(2+\tau, 1-\tau, v, x) \\ \varphi_{01}(x) &= x(1-x)^2 e^{-vx} \Phi(1+\tau, 2-\tau, v, x), \end{aligned}$$

při čemž zde užito litery v na místě autorova τ .

*) Gustav Mie, Über die Kurzschlußstromkurve eines Gleichstromankers (Zeitschrift f. Math. u. Phys., sv. 53; 1906). Arnold u. Mie, Elektrotechnische Zeitschrift, 1899.

I.

Vyšetřme nejdříve povahu funkce (1) v okolí bodu $x=0$; tam platí rozvoj

$$e^{vx} (1-x)^{b-1} = 1 + c_1 x + c_2 x^2 + \dots$$

jehož součinitelé jsou celistvé racionální funkce veličin b a v ; násobíme-li diferenciálem

$$x^{a-1} dx$$

a integrujeme-li, obdržíme pro funkci

$$(2) \quad \psi(a, b, v, x) = \int_0^x e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

rozvoj

$$(3) \quad \psi(a, b, v, x) = \frac{x^a}{a} + c_1 \frac{x^{a+1}}{a+1} + c_2 \frac{x^{a+2}}{a+2} + \dots$$

Integrál (2) vyžaduje ke své existenci podmínku, aby reálná část veličiny a byla kladná; vynecháme-li však podmínku, aby to byl integrál omezený, bude řada (3) při libovolném a , které není nullou neb záporným číslem celistvým, rovna integrálu

$$\int e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

s vhodně volenou konstantou, i možno (3) zvoliti za definici funkce $\psi(a, b, v, x)$. Je tedy

(3¹)

$$(1-x)^b \Phi(a, b, v, x) = x^{-a} \psi(a, b, v, x) = \frac{1}{a} + \frac{c_1}{a+1} x + \frac{c_2}{a+2} x^2 + \dots$$

řada konvergentní v oboru $|x| < 1$, která vůči proměnným b a v je celistvou, vůči a toliko jednoznačnou, majíc polární místa zvláštní prvého stupně $a=0, -1, -2, -3, \dots$

Podíl

$$\frac{1}{\Gamma(a)} \Phi(a, b, v, x)$$

jest celistvou funkcí (transcendentní) vůči proměnným a, b, v , pokud absolutní hodnota x zůstává menší jedné. V tomto oboru má funkce naše rozvoj

$$(4) \quad \Phi(a, b, v, x) = \frac{1}{a} + \frac{C_1}{a(a+1)} x + \frac{C_2}{a(a+1)(a+2)} x^2 + \dots,$$

při čemž C_1, C_2, C_3, \dots jsou celistvé racionální funkce veličin a, b, v .

Abychom určili tyto veličiny blíže, uźijeme differencialné rovnice

$$(5) \quad \frac{d\Phi}{dx} + \left(\frac{a}{x} + \frac{b}{x-1} \right) \Phi + \frac{e^{vx}}{x(x-1)} = 0,$$

která vychází bezprostředně z definice (1). Pišme ji ve tvaru

$$(5^1) \quad (x^2 - x) \frac{d\Phi}{dx} + [(a+b)x - a] \Phi + e^{vx} = 0,$$

a hledaný rozvoj buď v přehlednějším tvaru

$$\Phi = \sum_{\nu=0}^{\infty} k_{\nu} x^{\nu}, \quad k_0 = \frac{1}{a}.$$

Rozviňme levou stranu rovnice (5¹) dle mocnin x , a vyjadřme, že součinitel při x^{ν} rovná se nulle; obdržíme tak vztah

$$(6) \quad (a + \nu) k_{\nu} - (a + b + \nu - 1) k_{\nu-1} = \frac{v^{\nu}}{\nu!},$$

platný pro $\nu = 0, 1, 2, \dots$, při čemž $k_{-1} = 0$.

Zavedme nyní obvyklé v mých pracích označení

$$(a, \nu) = a(a+1) \dots (a+\nu-1) = \frac{\Gamma(a+\nu)}{\Gamma(a)},$$

tedy zvláště $(a, 0) = 1$, $(a, 1) = a$; pak bude lze rovnici (6) psáti

$$\frac{(a, \nu+1)}{(a+b, \nu)} k_{\nu} - \frac{(a, \nu)}{(a+b, \nu-1)} k_{\nu-1} = \frac{(a, \nu)}{(a+b, \nu)} \frac{v^{\nu}}{\nu!};$$

sečtĕme na obou stranách pro $\nu = 1, 2, 3, \dots, n$, a uvažme, že $a k_n = 1$ rovná se pravé straně psané pro $\nu = 0$; obdržíme

$$\frac{(a, n+1)}{(a+b, n)} k_n = \sum_{\nu=0}^n \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a+b, \nu)}$$

tedy

$$(6^1) \quad k_n = \frac{(a+b, n)}{(a, n+1)} \sum_{\nu=0}^n \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a+b, \nu)} = \frac{C_n}{(a, n+1)}$$

Poněvadž

$$\frac{(a+b, n)}{(a+b, \nu)} = (a+b+\nu, n-\nu)$$

máme výraz pro součinitele řady (4)

$$(4^1) \quad C_n = \sum_{\nu=0}^n (a, \nu) (a+b+\nu, n-\nu) \frac{v^{\nu}}{\nu!}.$$

Nalezený rozvoj

$$(4^*) \quad \Phi(a, b, v, x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a+b, n)}{(a, n+1)} x^n \sum_{\nu=0}^n \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a+b, \nu)}$$

konverguje skutečně toliko za podmínky $|x| < 1$.

Předpokládejme, že $a + b$ není záporné číslo celistvé neb nulla; pak existuje řada stále konvergentní

$$K(a, b, v) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a + b, \nu)},$$

i bude lze psáti

$$\sum_{\nu=0}^n \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a + b, \nu)} = K - \sum_{\nu=n+1}^{\infty} \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a + b, \nu)}$$

a pravá strana rovnice (4*) se tak rozpadne ve dvě části

$$(7) \quad \Phi(a, b, v, x) = K(a, b, v) H(a, b, x) - \Pi(a, b, v, x),$$

kde položeno

$$(8) \quad H(a, b, x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a + b, n)}{(a, n + 1)} x^n,$$

$$(9) \quad \begin{aligned} \Pi(a, b, v, x) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a + b, n)}{(a, n + 1)} x^n \sum_{\nu=n+1}^{\infty} \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a + b, \nu)} \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a + b, n)}{(a, n + 1)} x^n \left\{ K(a, b, v) - \sum_{\nu=0}^n \frac{(a, \nu) v^{\nu}}{\nu! (a + b, \nu)} \right\}. \end{aligned}$$

Řada (8) konverguje toliko v oboru $|x| < 1$, naproti tomu řada (9) je stále konvergentní, takže $\Pi(a, b, v, x)$ je celistvá funkce transcendentní proměnných v, x , jednoznačná vůči a, b , nemající jiných singularit vůči a a b mimo póly $a + b = 0, -1, -2, -3, \dots$, takže bude

$$(10) \quad \frac{1}{\Gamma(a + b)} \Pi(a, b, v, x)$$

celistvou funkcí všech čtyř proměnných a, b, v, x . První řadu (9) lze lépe psáti

$$(9*) \quad \Pi(a, b, v, x) = \sum_{n=0}^{\infty} x^n \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(a + n + 1, \nu) v^{n + \nu + 1}}{(n + \nu + 1)! (a + b + n, \nu + 1)}.$$

Je pozoruhodno, že při $a + b = -m$, veškery členy, v nichž $n > m$, jsou konečny, takže pak výraz (10) bude vyjádřen konečným počtem mocnin x , a bude celistvou racionální funkcí x stupně m .

Pro $v = 0$ je patrně $\Pi = 0$, a rovnice (7) dá

$$\Phi(a, b, 0, x) = H(a, b, x),$$

t. j.

$$(11) \quad H(a, b, x) = x^{-a} (1 - x)^{-b} \int_0^1 x^{a-1} (1 - x)^{b-1} dx.$$

Pokud reálné části veličin a a b jsou kladné, lze psát

$$\int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx = \int_0^1 \xi^{a-1} (1-\xi)^{b-1} d\xi - \int_x^1 \xi^{a-1} (1-\xi)^{b-1} d\xi;$$

první integrál na pravé straně má hodnotu

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

druhý po substituci $\xi = 1 - \eta$ obdrží tvar

$$\int_0^{1-x} \eta^{b-1} (1-\eta)^{a-1} d\eta,$$

takže vychází

$$H(a, b, x) = \frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} x^{-a} (1-x)^{-b} - (1-x)^{-b} x^{-a} \int_0^{1-x} \eta^{b-1} (1-\eta)^{a-1} d\eta$$

čili

$$(12) \quad H(a, b, x) = \frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} x^{-a} (1-x)^{-b} - H(b, a, 1-x).$$

Pokud a, b jsou různé od nuly a od záporných čísel celistvých a pokud x leží na př. mezi 0 a 1, konvergují obě řady

$$H(a, b, x) = \sum_0^{\infty} \frac{(a+b, n)}{(a, n+1)} x^n, \quad H(b, a, 1-x) = \sum_0^{\infty} \frac{(a+b, n)}{(b, n+1)} (1-x)^n$$

a jsou jednoznačné funkce proměnných a a b ; rovnice (12) zůstává pak platnou pro všechny řečené soustavy hodnot a, b , jakožto jejich funkce analytická.

Na pravé straně rovnice (12) je druhý člen funkce pravidelná v bodě $x=1$, a vychází tedy, že se „funkce $H(a, b, x)$ na místě $x=1$ chová tak jako funkce

$$\frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} x^{-a} (1-x)^{-b};$$

i jest tedy $x=1$ místem zvláštním funkce H , a to v konečnu její jediným.

Podobný vztah jako (12) se objeví u funkce Φ . Tu bude především

$$(13) \quad \bar{K}(a, b, v) = \bar{K} = \int_0^1 e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

míti hodnotu

$$\sum_0^{\infty} \frac{v^v}{v!} \int_0^1 x^{a+v-1} (1-x)^{b-1} dx = \sum_{v=0}^{\infty} \frac{\Gamma(a+v) \Gamma(b)}{v! \Gamma(a+b+v)} v^v$$

čili

$$(13^1) \quad \bar{K}(a, b, v) = \frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} K(a, b, v).$$

Substitucí $x = 1 - y$ vyjde z integrálu (13) vztah

$$(14) \quad \bar{K}(a, b, v) = e^v \bar{K}(b, a, -v)$$

a tedy též

$$(14^1) \quad K(a, b, v) = e^v K(b, a, -v).$$

Upněme nyní svoji pozornost na integrál (2); možno jej psáti

$$\psi(x) = \int_0^1 e^{vx} x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx - \int_x^1 e^{v\xi} \xi^{a-1} (1-\xi)^{b-1} d\xi;$$

užije-li se vzorce (13) a klade-li se v druhém integrálu $\xi = 1 - \eta$, vyjde

$$(15) \quad \psi(a, b, v, x) = \bar{K}(a, b, v) - e^v \psi(b, a, -v, 1-x),$$

a odtud se obdrží

$$(16) \quad \Phi(a, b, v, x) = \bar{K}(a, b, v) x^{-a} (1-x)^{-b} - e^v \Phi(b, a, -v, 1-x).$$

Vyjádří-li se obě strany na základě vzorce (7), obdržíme

$$K(a, b, v) H(a, b, x) - \Pi(a, b, v, x) = \bar{K}(a, b, v) x^{-a} (1-x)^{-b} - e^v K(b, a, -v) H(b, a, 1-x) + e^v \Pi(b, a, -v, 1-x),$$

čili vzhledem k vlastnostem (12), (13¹) a (14¹),

$$K(a, b, v) \cdot \frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} x^{-a} (1-x)^{-b} - \Pi(a, b, v, x) = \\ = \bar{K}(a, b, v) x^{-a} (1-x)^{-b} + e^v \Pi(b, a, -v, 1-x);$$

prvé členy na obou stranách jsou si patrně rovny, i nacházíme tak rovnici

$$(17) \quad \Pi(a, b, v, x) = -e^v \Pi(b, a, -v, 1-x).$$

II.

Funkce $H(a, b, x)$ hová differentialné rovnici

$$(18) \quad \frac{dH}{dx} + \left(\frac{a}{x} + \frac{b}{x-1} \right) H + \frac{1}{x(x-1)} = 0,$$

kterou obdržíme přímo z rovnice (11) diferencováním. Té užijeme k vyšetření funkce

$$(19) \quad \mathfrak{M}(a, b, u) = \int_0^1 e^{ux} H(a, b, x) dx.$$

Existence tohoto integrálu je zajištěna podmínkou, aby a nebylo celistvé číslo záporné neb nulla, dále aby reálná část b byla menší jedné. Neboť lze integrovati přímo dle rozvoje (8) od $x = 0$ do $x = \frac{1}{2}$, načež rozklad (12) umožní integraci od $x = \frac{1}{2}$ do $x = 1$.

Dříve však určíme integrál

$$\mathfrak{M}(a, b, 0) = \int_0^1 H(a, b, x) dx = \mathfrak{M}$$

za podmínek užších, z nichž se pak snadno budeme moci vyzouti.

Ježto

$$H(a, b, x) = x^{-a} (1-x)^{-b} \int_0^x y^{a-1} (1-y)^{b-1} dy$$

po substituci $y = x\eta$ zní

$$H(a, b, x) = (1-x)^{-b} \int_0^1 \eta^{a-1} (1-x\eta)^{b-1} d\eta,$$

obdržíme

$$\mathfrak{M} = \int_0^1 \int_0^1 \eta^{a-1} \left(\frac{1-x}{1-x\eta} \right)^{1-b} \frac{dx d\eta}{1-x}.$$

Položme na místě x

$$\frac{1-x}{1-\eta x} = \xi, \quad x = \frac{1-\xi}{1-\xi\eta}, \quad 1-x = \frac{1-\eta}{1-\xi\eta} \xi, \quad dx = -\frac{1-\eta}{(1-\xi\eta)^2} d\xi$$

a obdržíme

$$\mathfrak{M} = \int_0^1 \int_0^1 \frac{\xi^{-b} \eta^{a-1}}{1-\xi\eta} d\xi d\eta;$$

při tom jsme předpokládali reálné části veličin a, b v mezích 0 a 1.

Pomocí geometrické řady

$$\frac{1}{1-\xi\eta} = \sum_0^{\infty} \xi^{\nu} \eta^{\nu}$$

obdržíme pak

$$\mathfrak{M} = \sum_0^{\infty} \int_0^1 \int_0^1 \xi^{\nu-b} \eta^{a+\nu-1} d\xi d\eta = \sum_0^{\infty} \frac{1}{(a+\nu)(\nu+1-b)},$$

a ježto

$$\frac{1}{(a+\nu)(\nu+1-b)} = \frac{1}{a+b-1} \left(\frac{1}{\nu+1-b} - \frac{1}{a+\nu} \right),$$

nacházíme vzhledem ke známé rovnici

$$\sum_{\nu=0}^{\infty} \left(\frac{1}{x+\nu} - \frac{1}{y+\nu} \right) = \frac{\Gamma'(y)}{\Gamma(y)} - \frac{\Gamma'(x)}{\Gamma(x)}$$

při označení

$$(20) \quad \psi(x) = \frac{\Gamma'(x)}{\Gamma(x)}$$

výsledek

$$(21) \quad \mathfrak{M} = \mathfrak{M}(a, b, 0) = \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{a+b-1} = \int_0^1 H(a, b, x) dx.$$

To předeslavše, obraťme se k rovnici (18), kterou přepíšme na tvar

$$(x^2 - x) \frac{dH}{dx} + [(a + b)x - a]H + 1 = 0.$$

Odtud plyne

$$(22) \int_0^1 (x^2 - x) e^{ux} dH + \int_0^1 [(a + b)x - a] e^{ux} H dx + \int_0^1 e^{ux} dx = 0,$$

a ježto předpokládáme reálnou část veličiny b v mezích $-\infty$ a 1 , vymizí součin

$$(x^2 - x) H(x)$$

na mezích $x = 0$ a $x = 1$, takže

$$\int_0^1 (x^2 - x) e^{ux} dH = -u \int_0^1 (x^2 - x) e^{ux} H(x) dx - \int_0^1 e^{ux} (2x - 1) H(x) dx;$$

zavede-li se prozatímné označení

$$J = \mathfrak{M}(a, b, u) = \int_0^1 e^{ux} H(a, b, x) dx,$$

bude

$$\int_0^1 x^v e^{ux} H(a, b, x) dx = \frac{d^v J}{d u^v},$$

a tedy nalezený právě výraz

$$\int_0^1 (x^2 - x) e^{ux} dH = -u \frac{d^2 J}{d u^2} + (u - 2) \frac{d J}{d u} + J,$$

$$\int_0^1 [(a + b)x - a] e^{ux} H(x) dx = (a + b) \frac{d J}{d u} - a J,$$

dále jest

$$\int_0^1 e^{ux} dx = \frac{e^u - 1}{u},$$

a tedy zní (22) po změně znamení

$$(22^1) \quad u \frac{d^2 J}{d u^2} - (a + b - 2 + u) \frac{d J}{d u} + (a - 1) J = \frac{e^u - 1}{u}.$$

Zaveďme prozatím značky

$$a' = 1 - a, \quad b' = 1 - b,$$

aby se rovnice (22¹) mohla psáti ve tvaru

$$(22^2) \quad u \frac{d^2 J}{d u^2} + (a' + b' - u) \frac{d J}{d u} - a' J = \frac{e^u - 1}{u}.$$

Vypočteme-li na obou stranách n -té derivate pro $u = 0$, obdržíme vztah

$$(n + a' + b') J^{(n+1)}(0) - (n + a') J^{(n)}(0) = \frac{1}{n+1}, \quad (n = 0, 1, 2, \dots)$$

odtud pak

$$(23) \quad \frac{(a' + b', n+1)}{(a', n+1)} J^{(n+1)}(0) - \frac{(a' + b', n)}{(a', n)} J^{(n)}(0) = \frac{(a' + b', n)}{(n+1)(a', n+1)}$$

Sečte-li se tu na obou stranách pro $n = 0, 1, 2, \dots, n-1$, vyjde

$$\frac{(a' + b', n)}{(a', n)} J^{(n)}(0) = J(0) + \sum_{\nu=1}^n \frac{(a' + b', \nu-1)}{\nu(a', \nu)}$$

a tedy

$$(23^*) \quad J^{(n)}(0) = \frac{(a', n)}{(a' + b', n)} J(0) + \frac{(a', n)}{(a' + b', n)} \sum_{\nu=1}^n \frac{(a' + b', \nu-1)}{\nu(a', \nu)}$$

Zde

$$J(0) = \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{a+b-1},$$

a Maclaurinova řada funkce

$$J = \mathfrak{M}(a, b, u;$$

bude zníti

$$J = J(0) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (a' + b', n)} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n)}{n! (a' + b', n)} u^n \sum_{\nu=1}^n \frac{(a' + b', \nu-1)}{\nu(a', \nu)}$$

t. j.

$$(24) \quad \left\{ \begin{array}{l} \mathfrak{M}(a, b, u) = \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{a+b-1} K(1-a, 1-b, u) + \\ + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (a' + b', n)} \sum_{\nu=1}^n \frac{(a' + b', \nu-1)}{\nu(a', \nu)}; \quad a' = 1-a, b' = 1-b. \end{array} \right.$$

Považujíce a za konstantu, předpokládejme, že $a' + b' = -m + \xi$ je blízké zápornému číslu celistvému $-m$; pak lze náš výraz psáti

$$(25) \quad \begin{aligned} & \mathfrak{M}(a, b, u) = \\ & = \Gamma(-m + \xi) \left[\frac{\psi(a) - \psi(a-m-1+\xi)}{m+1-\xi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! \Gamma(-m+n+\xi)} + \right. \\ & \quad \left. + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! \Gamma(-m+n+\xi)} \sum_{\nu=1}^n \frac{(-m+\xi, \nu-1)}{\nu(a', \nu)} \right] \end{aligned}$$

Výraz uvnitř hranaté závorky [] musí vymizeti pro $\xi = 0$, t. j. musí

$$\begin{aligned} & \frac{\psi(a) - \psi(a-m-1)}{m+1} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-m-1)!} + \\ & + \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-m-1)!} \sum_{\nu=1}^n \frac{(-m, \nu-1)}{\nu(a', \nu)} = 0. \end{aligned}$$

V druhé řadě je vzhledem k podmínce $n \geq m + 1$ vnitřní součet

$$\sum_{\nu=1}^n \frac{(-m, \nu-1)}{\nu(a', \nu)} = \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-m, \nu-1)}{\nu(a', \nu)}$$

nezávislý na n , takže rovnice poslední bude znít

$$\left[\frac{\psi(a) - \psi(a-m-1)}{m+1} + \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-m, \nu-1)}{\nu(a', \nu)} \right] \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-m-1)!} = 0;$$

musí tedy

$$(26) \quad \frac{\psi(a) - \psi(a-m-1)}{m+1} = - \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-m, \nu-1)}{\nu(a', \nu)},$$

aneb lépe

$$(26^*) \quad \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{1}{a-\nu} = -(m+1) \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-m, \nu-1)}{\nu(a', \nu)}; \quad a' = 1-a.$$

Avšak derivace uzávorkovaného výrazu na pravé straně rovnice (25) je příliš složitá; bude lépe uvolnit výraz takto

$$(25) \quad \mathfrak{R}(a, b, u) = \frac{\psi(a) - \psi(a-m-1+\xi)}{m+1-\xi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (-m+\xi, n)} + \\ + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n!} \sum_{\nu=1}^n \frac{\Gamma(-m+\nu-1+\xi)}{\nu(a', \nu) \Gamma(-m+n+\xi)},$$

a stanoviti hodnotu levé strany pro $\xi = 0$ jako stálý člen rozvoje dle mocnin proměnné ξ . Tu především máme

$$\left\{ \frac{\Gamma(-m+\nu-1+\xi)}{\Gamma(-m+n+\xi)} \right\}_0 = (-1)^{n-\nu+1} \frac{(m-n)!}{(m-\nu+1)!} \quad \text{pro } n \leq m;$$

tedy

$$1) \quad \left\{ \sum_{n=1}^m \frac{(a', n) u^n}{n!} \sum_{\nu=1}^n \frac{\Gamma(-m+\nu-1+\xi)}{\nu(a', \nu) \Gamma(-m+n+\xi)} \right\}_0 = \\ = \sum_{n=1}^m \frac{(a', n) u^n}{n!} \sum_{\nu=1}^n (-1)^{n-\nu+1} \frac{(m-n)!}{\nu(a', \nu) (m-\nu+1)!}$$

V řadě

$$S = \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! \Gamma(n-m+\xi)} \sum_{\nu=1}^n \frac{\Gamma(-m+\nu-1+\xi)}{\nu(a', \nu)}$$

jsou jmenovatelé $\Gamma(n-m+\xi)$ pravidelní na $\xi = 0$. Třeba ještě znáti stálý člen rozvoje funkce $\Gamma(-p+\xi)$; tu jest

$$\Gamma(-p+\xi) = \frac{\Gamma(1+\xi)}{\xi(\xi-1)(\xi-2)\dots(\xi-p+1)(\xi-p)} = \\ = (-1)^p \frac{1 + \Gamma'(1)\xi + \dots}{\xi(1-\xi)(2-\xi)\dots(p-\xi)} = \frac{(-1)^p}{p! \xi} \frac{1 + \Gamma'(1)\xi + \dots}{(1-\xi)\left(1-\frac{\xi}{2}\right)\left(1-\frac{\xi}{3}\right)\dots\left(1-\frac{\xi}{p}\right)}$$

tedy

$$\Gamma(-p + \xi) = \frac{(-1)^p}{p! \xi} + \frac{(-1)^p}{p!} \left[\Gamma'(1) + 1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{p} \right] + (\xi),$$

kde (ξ) značí mocninnou řadu, která mizí zároveň s ξ . Výsledek ten lze přehledněji psáti

$$(27) \quad \Gamma(-p + \xi) = \frac{(-1)^p}{p! \xi} + \frac{(-1)^p}{p!} \psi(p+1) + (\xi).$$

Obraťme se nyní k řadě S ; tam bude

$$\begin{aligned} \sum_{\nu=1}^n \frac{\Gamma(-m + \nu - 1 + \xi)}{\nu(a', \nu)} &= \frac{1}{\xi} \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-1)^{m+1-\nu}}{\nu(m+1-\nu)!(a', \nu)} + \\ &+ \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-1)^{m+1-\nu} \psi(m+2-\nu)}{\nu(m+1-\nu)!(a', \nu)} + \sum_{\nu=m+2}^n \frac{(\nu-m-2)!}{\nu(a', \nu)} + (\xi), \end{aligned}$$

tedy

$$\begin{aligned} 2) \quad S &= - \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) \psi(n-m)}{n!(n-m-1)!} u^n \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-1)^{m+1-\nu}}{\nu(m+1-\nu)!(a', \nu)} + \\ &+ \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n!(n-m-1)!} \left\{ \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-1)^{m+1-\nu} \psi(m+2-\nu)}{\nu(m+1-\nu)!(a', \nu)} + \sum_{\nu=m+2}^n \frac{(\nu-m-2)!}{\nu(a', \nu)} \right\} \\ &\quad + \frac{A}{\xi} + (\xi). \end{aligned}$$

V řadě

$$T = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n!(-m+\xi, n)}$$

jsou členové od $n = m + 1$ počínaje nekoneční pro $\xi = 0$, naproti tomu členové $n = 0, 1, \dots, m$ jsou koneční; tedy

$$T = \sum_{n=0}^m \frac{(-1)^n (a', n) u^n}{n! m(m-1) \dots (m-n+1)} + \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) \Gamma(-m+\xi)}{n! \Gamma'(n-m+\xi)} u^n + (\xi)$$

bude dle (27) zníti

$$\begin{aligned} T &= \sum_{n=0}^m (-1)^n \frac{(a', n) u^n}{n! m(m-1) \dots (m-n+1)} + \frac{(-1)^m}{m! \xi} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n!(n-m-1)!} + \\ &+ \frac{(-1)^{m-1}}{m!} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) \psi(n-m) u^n}{n!(n-m-1)!} + \frac{(-1)^m}{m!} \psi(m+1) \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n!(n-m-1)!} \\ &\quad + (\xi) \end{aligned}$$

čili

$$\begin{aligned} T &= \sum_{n=0}^m (-1)^n \frac{(a', n) u^n}{n! n! \binom{m}{n}} + \frac{(-1)^m}{m!} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{\psi(m+1) - \psi(n-m)}{n!(n-m-1)!} (a', n) u^n \\ &\quad + \frac{(-1)^m}{m! \xi} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n!(n-m-1)!} + (\xi), \end{aligned}$$

a tedy

$$\begin{aligned}
 3) \quad & \frac{\psi(a) - \psi(a - m - 1 + \xi)}{m + 1 - \xi} T = \\
 & = \left[\frac{\psi(a) - \psi(a - m - 1)}{(m + 1)^2} - \frac{\psi'(a - m - 1)}{m + 1} \right] \frac{(-1)^m}{m!} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n - m - 1)!} \\
 & \quad + \frac{\psi(a) - \psi(a - m - 1)}{m + 1} R + \frac{B}{\xi} + (\xi).
 \end{aligned}$$

kde R značí výraz

$$\sum_{n=0}^m (-1)^n \frac{(a', n) u^n}{n! n! \binom{m}{n}} + \frac{(-1)^m}{m!} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{\psi(m+1) - \psi(n-m)}{n! (n - m - 1)!} (a', n) u^n$$

Podmínka $a' + b' = -m = 2 - a - b$ dá $a - m - 1 = 1 - b$, a tak lze po shrnutí výsledků 1), 2) a 3) psát

$$\begin{aligned}
 \mathfrak{M}(a, b, u) = & \frac{(-1)^{m+1}}{(m+1)!} \left[\psi'(1-b) - \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{m+1} \right] \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n - m - 1)!} \\
 & + \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{m+1} \left\{ \sum_{n=0}^m (-1)^n \frac{(a', n) u^n}{n! n! \binom{m}{n}} + \right. \\
 & \left. + \frac{(-1)^m}{m!} \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{\psi(m+1) - \psi(n-m)}{n! (n - m - 1)!} (a', n) u^n \right\} \\
 & + \sum_{n=1}^m \frac{(a', n) u^n}{n!} \sum_{\nu=1}^n (-1)^{\nu+1} \frac{(m-n)!}{\nu (a', \nu) (m-\nu+1)!} \\
 & + \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n - m - 1)!} \left\{ \sum_{\nu=1}^{m+1} (-1)^{m+1-\nu} \frac{\psi(m+2-\nu)}{\nu (m+1-\nu)! (a', \nu)} + \right. \\
 & \quad \left. + \sum_{\nu=m+2}^n \frac{(\nu-m-2)!}{\nu (a', \nu)} \right\} \\
 & - \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{(a', n) \psi(n-m) u^n}{n! (n - m - 1)!} \sum_{\nu=1}^{m+1} \frac{(-1)^{m+1-\nu}}{\nu (m+1-\nu)! (a', \nu)}.
 \end{aligned}$$

Volme zvláštní případ $m = 0$, kdy totiž $a + b = 2$; tu se výraz značně zjednoduší a bude

$$\begin{aligned}
 \mathfrak{M}(u) = & \left[\frac{1}{a-1} - \psi'(a-1) \right] \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-1)!} \\
 & + \frac{1}{a-1} \left[1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\psi(1) - \psi(n)}{n! (n-1)!} (a', n) u^n \right] \\
 & + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-1)!} \left[\frac{\psi(1) - \psi(n)}{1-a} + \sum_{\nu=2}^n \frac{(\nu-2)!}{\nu (a', \nu)} \right];
 \end{aligned}$$

zde se výraz na druhé řádce zruší vůči první části řádky třetí až na jeden člen, i vyjde

$$\mathfrak{M}(u) = \left[\frac{1}{a-1} - \psi'(a-1) \right] \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-1)!} + \frac{1}{a-1} \\ + \sum_{n=2}^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-1)!} \sum_{\nu=2}^n \frac{(\nu-2)!}{\nu (a', \nu)}$$

t. j.

$$(28) \quad \mathfrak{M}(u) = \frac{1}{a-1} + \left[\frac{1}{a-1} - \psi'(a-1) \right] \sum_1^{\infty} \frac{(a', n) u^n}{n! (n-1)!} \\ + \sum_{n=2}^{\infty} \frac{u^n}{n! (n-1)!} \sum_{\nu=2}^n \frac{(\nu-2)! (a' + \nu, n - \nu)}{\nu}; \quad (a + b = 2).$$

Jiné stanovení integrálu $\mathfrak{M}(a, b, u)$ obdržíme z výrazu

$$J = \mathfrak{M}(a, b, u) = \int_0^1 e^{ux} x^{-a} (1-x)^{-b} dx \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx$$

částečnou integrací, při čemž budeme prozatím předpokládati, že reálné části veličin a, b jsou v mezích 0 a 1. Obrdžíme

$$J = \int_0^1 e^{ux} x^{-a} (1-x)^{-b} dx \cdot \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx - \\ - \int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx \int_0^1 e^{ux} x^{-a} (1-x)^{-b} dx$$

t. j.

$$J = \frac{\Gamma(a) \Gamma(b)}{\Gamma(a+b)} \bar{K}(1-a, 1-b, u) - \int_0^1 \Phi(1-a, 1-b, u, x) dx;$$

poněvadž

$$\Gamma(a) \Gamma(1-a) = \frac{\pi}{\sin a \pi}, \Gamma(2-a-b) \Gamma(a+b) = (1-a-b) \frac{\pi}{\sin \pi (a+b)},$$

lze tento vztah psáti

$$(29) \quad \mathfrak{M}(a, b, u) = \\ - \pi \frac{\cotg a \pi + \cotg b \pi}{a+b-1} K(1-a, 1-b, u) - \int_0^1 \Phi(1-a, 1-b, u, x) dx.$$

Integrál na pravé straně přicházející se pak určí pomocí vzorce (7)

$$\Phi(1-a, 1-b, u, x) = K(1-a, 1-b, u) H(1-a, 1-b, x) \\ - \Pi(1-a, 1-b, u, x)$$

ve tvaru

$$\int_0^1 \Phi(1-a, 1-b, u, x) dx = K(1-a, 1-b, u) \int_0^1 H(1-a, 1-b, x) dx \\ - \int_0^1 \Pi(1-a, 1-b, u, x) dx;$$

tu jest především dle (9), píšeme-li opětne $1-a=a'$, $1-b=b'$,

$$\int_0^1 \Pi(a', b', u, x) dx = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a'+b', n)}{(n+1)(a', n+1)} \left[K(a', b', u) - \sum_{v=0}^n \frac{(a', v) u^v}{v! (a'+b', v)} \right]$$

a dle (21)

$$\int_0^1 H(1-a, 1-b, x) dx = \frac{\psi(1-a) - \psi(b)}{1-a-b},$$

takže dle (29) bude

$$\mathfrak{R}(a, b, u) = \left[-\pi \frac{\cotg a \pi + \cotg b \pi}{a+b-1} + \frac{\psi(1-a) - \psi(b)}{a+b-1} \right] K(a', b', u) + \int_0^1 \Pi(a', b', u, x) dx.$$

Ježto

$$\pi \cotg a \pi - \psi(1-a) = -\psi(a), \quad \pi \cotg b \pi + \psi(b) = \psi(1-b),$$

zjednoduší se poslední výsledek jak následuje:

$$(30) \left\{ \begin{array}{l} \mathfrak{R}(a, b, u) = \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{a+b-1} K(1-a, 1-b, u) + \\ + \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a'+b', n)}{(n+1)(a', n+1)} \left[K(a', b', u) - \sum_{v=0}^n \frac{(a', v) u^v}{v! (a'+b', v)} \right] \end{array} \right.$$

Píše-li se řada na pravé straně ve tvaru

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a'+b', n)}{(n+1)(a', n+1)} \sum_{v=n+1}^{\infty} \frac{(a', v) u^v}{v! (a'+b', v)},$$

obdržíme pouhou změnou sčítacího pořadu, píšíce m za v ,

$$\sum_{m=1}^{\infty} \frac{(a', m) u^m}{m! (a'+b', m)} \sum_{n=0}^{m-1} \frac{(a'+b', n)}{(n+1)(a', n+1)}$$

a tím vychází na novo rovnice (24).

III.

Výsledky právě odvozené slouží k stanovení integrálů

$$A_{\mu, \mu'} = \int_0^1 x^{\mu} (1-x)^{\mu'} \Psi(x) dx, \quad \Psi(x) = e^{-vx} \Phi(a, b, v, x),$$

které v aplikacích jsou důležité. Z rovnice (7) máme

$$\Psi(x) = K(a, b, v) e^{-vx} H(a, b, x) - e^{-vx} \Pi(a, b, v, x),$$

tedy

$$A_{\mu, \mu'} = K(a, b, v) B_{\mu, \mu'} - C_{\mu, \mu'},$$

kde

$$B_{\mu, \mu'} = \int_0^1 x^\mu (1-x)^{\mu'} e^{-vx} H(a, b, x) dx,$$

$$C_{\mu, \mu'} = \int_0^1 x^\mu (1-x)^{\mu'} e^{-vx} \Pi(a, b, v, x) dx.$$

Tu se obdrží pomocí (9) přímo:

$$C_{\mu, \mu'} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a+b, n)}{(a, n+1)} \left\{ K(a, b, v) - \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(a, \nu) v^\nu}{\nu! (a+b, \nu)} \right\} \int_0^1 x^{n+\mu} (1-x)^{\mu'} e^{-vx} dx,$$

při čemž integrály se vyčíslí v zakončeném tvaru, a dále se určí $B_{\mu, \mu'}$ pomocí derivací funkce $\mathfrak{M}(a, b, u)$ pro $u = -v$.

V případě $a+b=2$ pišme $a=1+\tau$, $b=1-\tau$; v rovnici (29) prvý člen pišme

$$\pi \frac{\cotg a\pi + \cotg b\pi}{(a+b-1)(a+b-2)} \cdot (2-a-b) K(1-a, 1-b, -v);$$

tu jest

$$\lim_{a+b=2} (2-a-b) K(1-a, 1-b, -v) = \sum_1^{\infty} \frac{(1-a, \nu) (-v)^\nu}{\nu! (\nu-1)!},$$

$$\lim_{a+b=2} \frac{\cotg a\pi + \cotg b\pi}{a+b-2} = -\frac{\pi}{\sin^2 a\pi} = -\frac{\pi}{\sin^2 \tau\pi},$$

tedy nám poskytne vzorec (29)

$$(31^1) \mathfrak{M}(-v) = \frac{-\pi^2}{\sin^2 \tau\pi} \cdot \sum_{\nu=1}^{\infty} (-1)^\nu \frac{(-\tau, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu-1)!} - \int_0^1 \Phi(-\tau, \tau, -v, x) dx.$$

Ve vzorci (16) veličina

$$\bar{K} = \sum_0^{\infty} \frac{\Gamma(a+\nu) \Gamma(b)}{\nu! \Gamma(a+b+\nu)} v^\nu$$

zůstává určitou i pro $a+b=0$; tedy máme dle téhož vzorce

$$\Phi(-\tau, \tau, -v, x) = \bar{K} x^\tau (1-x)^{-\tau} - e^{-v} \Phi(\tau, -\tau, v, 1-x),$$

kde

$$\bar{K} = \sum_{\nu=1}^{\infty} (-1)^\nu \frac{\Gamma(\nu-\tau) \Gamma(\tau)}{\nu! \Gamma(\nu)} v^\nu = \Gamma(\tau) \Gamma(-\tau) \sum_1^{\infty} (-1)^\nu \frac{(-\tau, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu-1)!}$$

Následovně bude

$$(31^2) \quad \int_0^1 \Phi(-\tau, \tau, -v, x) dx = K \cdot \Gamma(1 + \tau) \Gamma(1 - \tau) - e^{-v} \int_0^1 \Phi(\tau, -\tau, v, 1 - x) dx,$$

a prvý člen pravé strany lze psáti

$$- \frac{\pi^2}{\sin^2 \tau \pi} \sum_{\nu=1}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{(-\tau, \nu) v^{\nu}}{\nu! (\nu-1)!}$$

i vypadne z rovnice (31¹) po dosazení hodnoty (31²); tedy máme

$$(31) \quad \mathfrak{M}(-v) = e^{-v} \int_0^1 \Phi(\tau, -\tau, v, x) dx.$$

Funkci

$$\Phi(\tau, -\tau, v, x)$$

chceme vyšetřiti jako krajní hodnotu funkce

$$\Phi(\tau + \xi, -\tau, v, x) = \Phi(\tau_1, -\tau, v, x), \quad (\tau_1 = \tau + \xi),$$

která dle (7), (8) a (9) splývá s výrazem

$$\begin{aligned} \Phi &= K(\tau_1, -\tau, v) H(\tau_1, -\tau, x) - \Pi(\tau_1, -\tau, v, x) \\ &= \left(1 + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(\tau_1, \nu) v^{\nu}}{\xi \nu! (1 + \xi, \nu - 1)}\right) \left(\frac{1}{\tau_1} + \xi \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(1 + \xi, \nu - 1) x^{\nu}}{(\tau_1, \nu + 1)}\right) \\ &\quad - \frac{1}{\tau_1} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(\tau_1, \nu) v^{\nu}}{\xi \nu! (1 + \xi, \nu - 1)} - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1 + \xi, n - 1)}{(\tau_1, n + 1)} x^n \sum_{\nu=n+1}^{\infty} \frac{(\tau_1, \nu) v^{\nu}}{\nu! (1 + \xi, \nu - 1)}; \end{aligned}$$

při tom jsme funkci Π vyjádřili prvým tvarem (9) a isolovali jsme člen $n = 0$. Vynásobíme-li první dvě závorky, zruší se člen

$$\frac{1}{\tau_1} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(\tau_1, \nu) v^{\nu}}{\xi \nu! (1 + \xi, \nu - 1)},$$

a zbude

$$\begin{aligned} \Phi &= \frac{1}{\tau_1} + \xi S + \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(\tau_1, \nu) v^{\nu}}{\nu! (1 + \xi, \nu - 1)} \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{(1 + \xi, \nu - 1) v^{\nu}}{(\tau_1, \nu + 1)} \\ &\quad - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1 + \xi, n - 1)}{(\tau_1, n + 1)} x^n \sum_{\nu=n+1}^{\infty} \frac{(\tau_1, \nu) v^{\nu}}{\nu! (1 + \xi, \nu - 1)}; \end{aligned}$$

zde se provede přechod ke krajní hodnotě $\xi = 0$ bezprostředně i objeví se tvar

$$\begin{aligned} \Phi(\tau, -\tau, v, x) &= \frac{1}{\tau} + \sum_1^{\infty} \frac{(\tau, \nu)}{\nu! (\nu - 1)!} v^{\nu} \cdot \sum_1^{\infty} \frac{(\nu - 1)! x^{\nu}}{(\tau, \nu + 1)} \\ &\quad - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(n - 1)!}{(\tau, n + 1)} x^n \sum_{\nu=n+1}^{\infty} \frac{(\tau, \nu) v^{\nu}}{\nu! (\nu - 1)!}; \end{aligned}$$

zde

$$\sum_1^{\infty} \frac{(\nu-1)! x^\nu}{(\tau, \nu+1)} = \frac{x}{\tau} \sum_0^{\infty} \frac{n! x^n}{(\tau+1, n+1)} = \frac{x}{\tau} H(\tau+1, -\tau, x)$$

$$\sum_1^{\infty} \frac{(\tau, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu-1)!} = \tau v \sum_0^{\infty} \frac{(\tau+1, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu+1)!} = v \tau K(1+\tau, 1-\tau, v)$$

tedy

$$\Phi(\tau, -\tau, v, x) = \frac{1}{\tau} + v x K(1+\tau, 1-\tau, v) H(1+\tau, -\tau, x)$$

$$- \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(n-1)!}{(\tau, n+1)} x^n \left\{ v \tau K(1+\tau, 1-\tau, v) - \sum_{\nu=1}^n \frac{(\tau, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu-1)!} \right\}$$

Zde tedy bude

$$\int_0^1 \Phi(\tau, -\tau, v, x) dx = \frac{1}{\tau} + v K(1+\tau, 1-\tau, v) \int_0^1 x H(1+\tau, -\tau, x) dx$$

$$- \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(n-1)!}{(n+1)(\tau, n+1)} \left[v \tau K(1+\tau, 1-\tau, v) - \sum_{\nu=1}^n \frac{(\tau, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu-1)!} \right].$$

Integrál

$$J'(0) = \int_0^1 x H(1+\tau, -\tau, x) dx$$

se určí podle (23*) ve tvaru

$$J'(0) = \frac{a'}{a'+b'} J(0) + \frac{a'}{a'+b'} \frac{1}{a'};$$

zde $a' = -\tau$, $b' = 1+\tau$, $a'+b' = a+b = 1$, takže vzorec

$$J(0) = \frac{\psi(a) - \psi(1-b)}{a+b-1}$$

přechází ve tvar neurčitý $\frac{0}{0}$; pravá hodnota veličiny té jest tedy

$$J(0) = \psi'(a) = \psi'(1+\tau),$$

$$J'(0) = -\tau \psi'(1+\tau) + 1$$

a následkem toho poslední výraz pro

$$\int_0^1 \Phi(\tau, -\tau, v, x) dx$$

bude zníti

$$(32) \int_0^1 \Phi(\tau, -\tau, v, x) dx = \frac{1}{\tau} + v K(1+\tau, 1-\tau, v) [1 - \tau \psi'(\tau+1)]$$

$$- v \tau \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(n-1)!}{(n+1)(\tau, n+1)} \left[K(1+\tau, 1-\tau, v) - \sum_{\nu=0}^{n-1} \frac{(\tau+1, \nu) v^\nu}{\nu! (\nu+1)!} \right]$$

takže máme pro integrál

$$\mathfrak{M}(-v) = \int_0^1 e^{-vx} H(1+\tau, 1-\tau, x) dx$$

vyjádření plynoucí z rovnice (31)

$$(33) \left\{ \begin{aligned} \mathfrak{M}(-v) &= \frac{1}{\tau} e^{-v} + [1 - \tau \psi'(\tau + 1)] v K(1 - \tau, 1 + \tau, -v) \\ &- v \tau e^{-v} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(n-1)!}{(n+1)(\tau, n+1)} \left[K(1 + \tau, 1 - \tau, v) - \sum_{\nu=0}^{n-1} \frac{(\tau + 1, \nu) v^{\nu}}{\nu! (\nu + 1)!} \right]. \end{aligned} \right.$$

Znajíce tento výraz, můžeme stanoviti integrál

$$M = \int_0^1 e^{-vx} \Phi(1 + \tau, 1 - \tau, v, x) dx = \int_0^1 \frac{\varphi_{00}(x)}{x(1-x)} dx;$$

obdržíme totiž pomocí (7)

$$\begin{aligned} \int_0^1 e^{-vx} \Phi(1 + \tau, 1 - \tau, v, x) dx &= K(1 + \tau, 1 - \tau, v) \int_0^1 e^{-vx} H(1 + \tau, 1 - \tau, x) dx \\ &- \int_0^1 e^{-vx} \Pi(1 + \tau, 1 - \tau, v, x) dx, \end{aligned}$$

tedy

$$(34) \left\{ \begin{aligned} M &= K(1 + \tau, 1 - \tau, v) \mathfrak{M}(-v) \\ &- \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{(n+1)!}{(1 + \tau, n+1)} \left[K(1 + \tau, 1 - \tau, v) - \sum_{\nu=0}^n \frac{(1 + \tau, \nu) v^{\nu}}{\nu! (\nu + 1)!} \right] \varphi^{(n)}(\tau) \end{aligned} \right.$$

kde

$$\varphi(v) = \int_0^1 e^{-vx} dx = \frac{1 - e^{-v}}{v}, \quad (-1)^n \varphi^{(n)}(v) = \int_0^1 x^n e^{-vx} dx.$$

Řada (8) v našem případě $a = 1 + \tau$, $b = 1 - \tau$.

$$H(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(n+1)! x^n}{(a, n+1)}$$

konverguje stejně rychle jako řada

$$\sum \frac{x^n}{n^{\tau}},$$

tedy pro malá τ zvolna, a bylo by naivní chtít stanoviti integrály $\mathfrak{M}(u)$ integrací člen po členu této řady, pokud τ nepřevyší určitou mez. Pro $\tau \geq 3$ a možno-li se spokojiti s menším počtem desetinek, jednoduchá tato metoda ovšem dostačí. Naproti tomu jsou řady vyskytující se ve vzorcích (33) a (34) ustavičně konvergentní a tedy velmi rychle sběžné, vezme-li se do počtu dostatečný počet členů.

Co se tkne funkce

$$K(a, b, v) = \sum_0^{\infty} \frac{(a, n) v^n}{v! (a+b, v)},$$

podáme níže (IV.) řetězový rozvoj její logarithmické derivace; tím bude hodnotou $K(v)$ určena také hodnota $K'(v)$; pomocí differenciální rovnice

$$v \frac{d^2 y}{d v^2} + (a+b-v) \frac{d y}{d v} - a y = 0,$$

které hová funkce $y = K(a, b, v)$, vypočtou se pak všechny následující derivace a tedy též koeficienty Taylorova rozvoje funkce $K(v)$ v okolí bodu v .*)

Co se tkne funkce $H(a, b, x)$, vložme do integrálu (11)

$$x = \frac{z}{1+z}, \quad z = \frac{x}{1-x},$$

i vyjde

$$\int_0^1 x^{a-1} (1-x)^{b-1} dx = \int_0^1 \frac{z^{a-1} dz}{(1+z)^{a+b}},$$

tedy

$$(35) \quad H(a, b, x) = \frac{(1+z)^{a+b}}{z^a} \int_0^1 \frac{z^{a-1} dz}{(1+z)^{a+b}}, \quad z = \frac{x}{1-x}.$$

Je-li $a+b$ celistvé kladné číslo, převede se pravá strana integrací po částech na stanovení funkce

$$(35^1) \quad \int_0^1 \frac{z^{c-1} dz}{1+z} = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^{\nu} \frac{z^{c+\nu}}{c+\nu},$$

pro niž podal již Lagrange rychle konvergentní rozvoj řetězový,**) který v následujícím rozšíříme na případ obecný.

Poznamenejme ještě pro případ $a+b=2$, že lze pomocí vzorce (35) verifikovati rovnici

$$\int_0^1 \frac{\xi^{a-1} d\xi}{(u+\xi)^2} = \sum_0^{\infty} \frac{(v+1)!}{(a, v+1)} \frac{1}{(u+1)^{v+2}},$$

z níž vychází integrací dle u

(36)

$$\int_0^1 \frac{\xi^{a-1} d\xi}{u+\xi} = \sum_0^{\infty} \frac{v!}{(a, v+1)} \frac{1}{(u+1)^{v+1}} = \int_0^{\frac{1}{u+1}} H(x) dx, \quad H(x) = H(a, 2-a, x).$$

*) Jiné řešení téhož problému podáme v jedné z příštích rozprav.

**) Lagrangeova funkce jest integrál $\int \frac{dz}{1+z^{\omega}}$; substitucí $z^{\omega} = u$ objeví se integrál tvaru (35¹).

Pro $u = 1$ máme odtud zvláštní případ vzorce (21)

$$\int_0^1 H(x) dx = \frac{1}{a-1};$$

z řady, kterou jsme definovali funkci $H(x)$ pak obdržíme jednoduchou transformací

$$\int_0^1 H(a, 2-a, x) dx = \frac{x}{a} + \frac{x^2}{a} H(a+1, 1-a, x),$$

a vložíme-li sem $x = 1$, obdržíme pomocí předešlé rovnice

$$H(1+a, 1-a, 1) = \frac{1}{a-1}.$$

Jiný zajímavý detail vychází z (36) pro $u = 1$:

$$\int_0^1 H(x) dx = \int_0^1 \frac{\xi^{-1} d\xi}{1+\xi} = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu \frac{1}{a+\nu} = \frac{1}{2} \left[\psi\left(\frac{a+1}{2}\right) - \psi\left(\frac{a}{2}\right) \right],$$

čili píše-li se $a = 1 + \tau$,

$$(37) \quad \int_0^{\frac{1}{2}} H(1+\tau, 1-\tau, x) dx = \frac{1}{\tau} + \frac{1}{2} \psi\left(\frac{\tau}{2}\right) - \frac{1}{2} \psi\left(\frac{1+\tau}{2}\right).$$

IV.

Jiná vyjádření funkce $H(a, b, x)$ plynou jako zvláštní případy řady hypergeometrické, a sice vytkl je Schaeffer v rozpravě *Annotations ad seriem**)

$$1 + \frac{x}{y} v + \frac{x(x+1)}{y(y+1)} v^2 + \frac{x(x+1)(x+2)}{y(y+1)(y+2)} v^3 + \dots$$

kteréžto vzorce zde prostě přepisují:

$$(38) \quad H(a, b, x) = \frac{\Gamma(a)}{\Gamma(a+b)\Gamma(1-b)} \int_0^1 \frac{t^{a+b-1}}{(1-t)^b} \frac{dt}{1-tx} =$$

$$= (-x)^{-a} (1-x)^{-b} \int_0^{\frac{x}{x-1}} \frac{t^{a-1} dt}{(1-t)^{a+b}}$$

$$= \frac{\Gamma(a)}{\Gamma(a+b)\Gamma(1-b)} \int_0^\infty \frac{t^{-b} (1+t)^{-a}}{1-x+t} dt.$$

*) Crelleův žurnál, sv. 37., str. 127.

První z těchto tvarů funkce $H(a, b, x)$ nás povede k odvození řetězového rozvoje jejího, při čemž nám bude toliko nápodobiti postup známý z prací Čebyševa o mechanické kvadratuře.

Uvažujme polynom

$$(39) \quad P_n(t) = \kappa t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1} D_t^n [t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1}],$$

v němž α, β značí dvě konstanty s kladnou částí realnou, κ konstantu, již si později přiměřeně zvolíme; značí-li nám $\Pi(t)$ libovolný polynom stupně $n-1$, bude

$$(40) \quad \int_0^1 t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1} \bar{P}_n(t) \Pi(t) dt = 0,$$

neboť po odstranění konstanty κ je tento integrál

$$\int_0^1 \Pi(t) D^n [t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1}] dt$$

a bude při označení

$$u = \Pi(t), v = t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1}$$

zníti

$$\int_0^1 u v^{(n)} dt;$$

integrál tento určí se podle vzorce

$$(41) \quad \int u v^{(n)} dt = u v^{(n-1)} - u' v^{(n-2)} + u'' v^{(n-3)} - \dots \mp u^{(n-1)} v \pm \int u^{(n)} v dt;$$

zde jest identicky $u^{(n)} = 0$, a ježto realné části veličin α a β jsou kladné, zmizí hodnoty $v^{(n-1)}, v^{(n-2)}, \dots$ na bodech $t=0$ a $t=1$, takže bude

$$\int_0^1 u v^{(n)} dt = 0,$$

jak tvrzeno.

V rozvoji integrálu

$$C \int_0^1 \frac{t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1}}{1-tx} \bar{P}_n(t) dt = R_n$$

dle mocnin x vymizí součinitelé při $x^0, x^1, x^2, \dots, x^{n-1}$, a znamenáme-li

$$(42) \quad Q_n(x) = C \int_0^1 t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1} x^{n-1} \frac{\bar{P}_n\left(\frac{1}{x}\right) - \bar{P}_n(t)}{\frac{1}{x} - t} dt,$$

bude při označení

$$x^n \bar{P}_n \left(\frac{1}{x} \right) = P_n(x)$$

předešlý výraz zníti

$$(43) \quad Q_n(x) = P_n(x) C \int_0^1 \frac{t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1}}{1-tx} dt - x^n R_n,$$

a odtud plyne

$$(44) \quad C \int_0^1 \frac{t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1}}{1-tx} dt = \frac{Q_n(x)}{P_n(x)} + \frac{x^n R_n}{P_n(x)} = \frac{Q_n(x)}{P_n(x)} + A x^{2n} + A' x^{2n+1} + \dots$$

Zde $Q_n(x)$ je patrně celistvá racionální funkce proměnné x , a z rovnice (44) vychází, že

$$\frac{Q_n(x)}{P_n(x)}$$

je sblížený zlomek řetězového rozvoje pro funkci na levé straně rovnice té stojící; při tom jsme k integrálu připojili stálý faktor C , abychom specialisací mohli ihned užiti prvního vzorce Schaefferova, z něhož plyne tak

$$H(a, b, x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{Q_n(x)}{P_n(x)},$$

volíme-li $\alpha = a + b$, $\beta = 1 - b$, a stálého činitele

$$(45) \quad C = \frac{\Gamma(a)}{\Gamma(a+b) \Gamma(1-b)} = \frac{\Gamma(\alpha + \beta - 1)}{\Gamma(\alpha) \Gamma(\beta)}.$$

I bude pak hledaný řetězec zníti

$$(46) \quad H(x) = \frac{b_0}{a_0 + c'_0 x - \frac{b_1 x^2}{a_1 + c'_1 x - \frac{b_2 x^2}{a_2 + c'_2 x - \frac{b_3 x^2}{a_3 + c'_3 x - \dots}}}}$$

Sblížené jeho zlomky budou

$$\frac{Q_0}{P_0} = \frac{0}{1}, \quad \frac{Q_1}{P_1} = \frac{b_0}{a_0 + c'_0 x},$$

načež se ostatních zlomků prvky tvoří postupně dle formuli

$$(47) \quad \begin{aligned} P_{n+1} &= P_n (a_n + c'_n x) - P_{n-1} b_n x^2, \\ Q_{n+1} &= Q_n (a_n + c'_n x) - Q_{n-1} b_n x^2, \end{aligned}$$

z nichž vychází

$$(48) \quad \left| \begin{array}{cc} P_n & P_{n+1} \\ Q_n & Q_{n+1} \end{array} \right| = b_0 b_1 b_2 \dots b_n x^{2n} :$$

odtud plyne

$$(49) \quad \frac{Q_{n+1}}{P_{n+1}} - \frac{Q_n}{P_n} = \frac{b_0 b_1 b_2 \dots b_n}{P_n P_{n+1}} x^{2n}.$$

Volíme-li stálého činitele x tak, aby $P_n(0) = 1$, bude pravá strana začínati rozvoj svůj členem

$$b_0 b_1 b_2 \dots b_n x^{2n};$$

dále plyne z rovnic

$$H(x) = \frac{Q_n(x)}{P_n(x)} + \frac{x^n R_n}{P_n(x)}, \quad H(x) = \frac{Q_{n+1}(x)}{P_{n+1}(x)} + \frac{x^{n+1} R_{n+1}}{P_{n+1}(x)}$$

že rozvoj funkce

$$\frac{Q_{n+1}}{P_{n+1}} - \frac{Q_n}{P_n} = \frac{x^n R_n}{P_n} - \frac{x^{n+1} R_{n+1}}{P_{n+1}} = A x^{2n} + \dots$$

začíná týmž členem jako

$$(50) \quad x^n R_n = \gamma_n x^{2n} + \gamma'_n x^{2n+1} + \dots$$

Tu jest pak dle definice integrálu R_n

$$\gamma_n = C \int_0^1 t^{\alpha-1} (1-t)^{\beta-1} t^n \bar{P}_n(t) dt = x C \int_0^1 t^n D^n [t^{n+\alpha-1} (1-t)^{n+\beta-1}] dt$$

a poslední integrál stanoví se na základě vzorce (41), takže

$$\gamma_n = x C \cdot (-1)^n \int_0^1 n! t^{\alpha+n-1} (1-t)^{\beta+n-1} dt = (-1)^n n! \frac{\Gamma(\alpha+n) \Gamma(\beta+n)}{\Gamma(\alpha+\beta+2n)} x C.$$

Dle podmínky $P_n(0) = 1$ bude nejvyšší součinitel v polynomu $\bar{P}_n(t)$ roven jedné, tedy

$$(-1)^n x \cdot n! \binom{2n+\alpha+\beta-2}{n} = 1,$$

a odtud

$$(-1)^n x = \frac{(\alpha+\beta-1, n)}{(\alpha+\beta-1, 2n)}.$$

Dosadíme-li do našeho výrazu pro γ_n tuto hodnotu x a hodnotu C dle (45), vyjde

$$(51) \quad \gamma_n = \frac{n! (\alpha, n) (\beta, n) (\alpha+\beta-1, n)}{(\alpha+\beta-1, 2n+1) (\alpha+\beta-1, 2n)}.$$

Porovnáním (49) a (50) nacházíme

$$(52) \quad b_0 b_1 b_2 \dots b_n = \gamma_n,$$

tedy

$$(53) \quad b_n = \frac{n(\alpha+n-1)(\beta+n-1)(\alpha+\beta+n-2)}{(\alpha+\beta+2n-1)(\alpha+\beta+2n-2)^2(\alpha+\beta+2n-3)}$$

Prvá rovnice (47) pro $x = 0$ poskytne vzhledem k podmínce $P_n(0) = 1$ výsledek $a_n = 1$ pro $n = 1, 2, 3, \dots$; veličinu a_0 můžeme voliti $= 1$, takže

$$(54) \quad a_n = 1, (n = 0, 1, 2, \dots);$$

dále plyne z ní

$$(55) \quad c'_n = \left\{ \frac{P_{n+1} - P_n}{x} \right\}_{x=0}.$$

Definici funkce \bar{P} pišme

$$\begin{aligned} \bar{P}_n(t) &= (-1)^n t^{1-\alpha} (t-1)^{1-\beta} {}_x D^n [t^{n+\alpha-1} (t-1)^{\beta-1}] \\ &= (-1)^n t^{1-\alpha} (t-1)^{1-\beta} {}_x D^n \sum_{\nu=0}^n \binom{n+\beta-1}{\nu} (-1)^\nu t^{2n+\alpha+\beta-2-\nu} \\ &= (-1)^n {}_x n! \sum_{\mu} \binom{1-\beta}{\mu} (-1)^\mu t^{2\alpha-\beta-\mu} \sum_{\nu} \left\{ (-1)^\nu \binom{n+\beta-1}{\nu} \right. \\ &\quad \left. \binom{2n+\alpha+\beta-2-\nu}{n} t^{n+\alpha+\beta-\nu-2} \right\} \end{aligned}$$

čili posléze

$$\begin{aligned} &\bar{P}_n(t) \\ &= (-1)^n {}_x n! \sum_{\mu, \nu} (-1)^{\mu+\nu} \binom{1-\beta}{\mu} \binom{n+\beta-1}{\nu} \cdot \binom{2n+\alpha+\beta-\nu-2}{n} t^{n+\alpha+\beta-\mu-\nu} \\ &\quad (\mu, \nu = 0, 1, 2, \dots) \end{aligned}$$

Součinitel při t^{n-1} zní

$$\begin{aligned} &- (-1)^n {}_x n! \left[(1-\beta) \binom{2n+\alpha+\beta-2}{n} + (x+\beta-1) \binom{2n+\alpha+\beta-3}{n} \right] \\ &= (-1)^n {}_x n! \binom{2n+\alpha+\beta-2}{n} \left[\beta-1 - \frac{n+\alpha+\beta-2}{2n+\alpha+\beta-2} (n+\beta-1) \right] \\ &= \frac{(\beta-1)(2n+\alpha+\beta-2) - (n+\beta-1)(n+\alpha+\beta-2)}{2n+\alpha+\beta-2} \\ &= - \frac{n(n+\alpha-1)}{2n+\alpha+\beta-2}, \end{aligned}$$

a tedy bude

$$\begin{aligned} P_n(x) &= 1 - \frac{n(n+\alpha-1)}{2n+\alpha+\beta-2} x + \dots, \\ \frac{P_{n+1} - P_n}{x} &= - \frac{2n^2 + (\alpha+\beta+1)(2n+\alpha)}{(2n+\alpha+\beta)(2n+\alpha+\beta-2)} + (x) \end{aligned}$$

následovně dle (55)

$$c'_n = - \frac{2n^2 + 2n(\alpha+\beta-1) + \alpha(\alpha+\beta-2)}{(2n+\alpha+\beta)(2n+\alpha+\beta-2)}$$

Změníme tedy znamení kladoucí $c'_n = -c_n$; dále jest $b_0 = H(a, b, 0)$ tedy $b_0 = \frac{1}{a}$; tudíž nacházíme, že naše funkce

$$H(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(a+b, n) x^n}{(a, n+1)}$$

má řetězový rozvoj

$$(56) \quad a H(a, b, x) = \frac{1}{1 - c_0 x - \frac{b_1 x^2}{1 - c_1 x - \frac{b_2 x^2}{1 - c_2 x - \frac{b_3 x^2}{1 - c_3 x - \dots}}}}$$

s hodnotami*)

$$(57) \quad \begin{cases} b_n = \frac{n(a+b+n-1)(n-b)(a+n-1)}{(a+2n)(a+2n-1)^2(a+2n-2)} \\ c_n = \frac{2n^2 + 2na + (a+b)(a-1)}{(2n+a+1)(2n+a-1)} \end{cases}$$

Vyloučena jsou kladná reálná x větší jedné.

G a u s s ů v zlomek řetězový

$$(58) \quad \sum_0^{\infty} \frac{(\alpha, \nu)}{(\gamma, \nu)} x^\nu = \frac{1}{1 - \frac{k_1 x}{1 - \frac{k_2 x}{1 - \frac{k_3 x}{1 - \dots}}}} \quad \begin{cases} k_1 = \frac{\alpha}{\gamma}, k_2 = \frac{\gamma - \alpha}{\gamma(\gamma + 1)} \\ k_{2\nu+1} = \frac{(\alpha + \nu)(\gamma + \nu - 1)}{(\gamma + 2\nu - 1)(\gamma + 2\nu)} \\ k_{2\nu+2} = \frac{(\nu + 1)(\gamma + \nu - \alpha)}{(\gamma + 2\nu)(\gamma + 2\nu + 1)} \end{cases}$$

konverguje značně slaběji.

Klade-li se v Gaussově hypergeometrické řadě

$$F(\alpha, \beta, \gamma, x) = \sum_0^{\infty} \frac{(\alpha, \nu)(\beta, \nu)}{\nu!(\gamma, \nu)} x^\nu$$

$$\alpha = \frac{1}{h}, x = h z, \lim h = 0,$$

podá limitní přechod

$$\lim_{h=0} F\left(\frac{1}{h}, \beta, \gamma, h z\right) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(\beta, \nu) z^\nu}{\nu!(\gamma, \nu)} = P(\beta, \gamma, z) = P(z).$$

*) Příklad $a + b = 1$ řešil již Lagrange, Sur l'usage des fractions continues dans le calcul intégral (Oeuvres, sv. IV., str. 301—332). Bohaté příspěvky k teorii řetězců jsou uloženy v thesi p. vic. de Montessus de Ballore (Rend. Circolo mat. Palermo, 1904); nemenší pozornosti zasluhuje starší práce, pařížská these p. H. Padé-a z r. 1892, jakož i různé články pozdější hlavně v Comptes Rendus uveřejněné.

Tu pak obdržíme z Gaussova zlomku řetězového

$$\frac{F(\alpha, \beta + 1, \gamma + 1, x)}{F(\alpha, \beta, \gamma, x)} = \frac{1}{1 - \frac{a_1 x}{1 - \frac{a_2 x}{1 - \frac{a_3 x}{1 - \dots}}}}$$

s hodnotami

$$a_{2\nu+1} = \frac{(\alpha + \nu)(\gamma - \beta + \nu)}{(\gamma + 2\nu)(\gamma + 2\nu + 1)}, \quad a_{2\nu} = \frac{(\beta + \nu)(\gamma - \alpha + \nu)}{(\gamma + 2\nu - 1)(\gamma + 2\nu)},$$

toutéž substitucí a limitním přechodem

$$\alpha = \frac{1}{h}, \quad x = h z, \quad \lim h = 0$$

především

$$\lim a_{2\nu+1} x = \frac{\gamma - \beta + \nu}{(\gamma + 2\nu)(\gamma + 2\nu + 1)} z, \quad \lim a_{2\nu} x = -\frac{\beta + \nu}{(\gamma + 2\nu - 1)(\gamma + 2\nu)} z^2$$

a odtud

(59)

$$\frac{P(\beta + 1, \gamma + 1, z)}{P(\beta, \gamma, z)} = \frac{1}{1 - \frac{p_1 z}{1 + \frac{q_1 z}{1 - \frac{p_2 z}{1 + \frac{q_2 z}{1 - \dots}}}}} \quad \begin{aligned} p_\nu &= \frac{\gamma - \beta + \nu - 1}{(\gamma + 2\nu - 1)(\gamma + 2\nu - 2)} \\ q_\nu &= \frac{\beta + \nu}{(\gamma + 2\nu)(\gamma + 2\nu - 1)} \end{aligned}$$

kterýžto řetězový rozvoj velmi rychle konverguje. Poněvadž

$$P'(z) = \frac{\beta}{\gamma} P(\beta + 1, \gamma + 1, z),$$

slouží tento řetězový zlomek k výpočtu funkce $P'(z)$, známe-li $P(z)$; funkce ta hová lineární homogení rovnici diferenciální prvního řádu, a tedy se pak snadno počítají veličiny $P''(z)$, $P'''(z)$, ... a tedy též součinitelé rozvoje Taylorova v okolí bodu z ; neb jakkoli tento je v celé rovině konvergentní, skutečné počítání je pohodlné pouze v okolí rozvojového středu.

Pomocí vzorců (56) a (59) stávají se funkce $H(x)$ a $K(a, b, x) = P(a, a + b, x)$ snáze přístupnými.