

## Lerch, Matyáš: Scholarly works

---

Matyáš Lerch  
Z počtu integrálního

Rozpravy Čes. akademie, II. tř., 2 (1893), 6. 9, 1–40

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501776>

### Terms of use:

© Akademie věd ČR, 1893

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 II.

TŘÍDA II.

ČÍSLO 9.

Z POČTU INTEGRÁLNÍHO.

NAPSAL

M. LERCH.

PŘEDLOŽENO DNE 21. ŘÍJNA 1892.

V PRAZE.

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

1893.



# I.

## 1. Integrál

$$(1) \quad \int_0^{\infty} e^{-x^2} x^{s-1} \cos ux \, dx = F(u, s)$$

existuje pro všechna konečná  $u$ , reálná i komplexní, a pro všechna  $s$ , jichž reálná část je kladná. Znamenejme  $a$  kladnou veličinu a násobme po obou stranách  $e^{-a^2 u^2} du$  a integrujme v mezích 0 a  $\infty$ ; i vznikne

$$J = \int_0^{\infty} F(u, s) e^{-a^2 u^2} du = \int_0^{\infty} e^{-x^2} x^{s-1} dx \int_0^{\infty} e^{-a^2 u^2} \cos ux \, du,$$

poněvadž pořádek integrační patrně dovoleno obrátiti. Avšak vnitřní integrál

$$\int_0^{\infty} e^{-a^2 u^2} \cos ux \, du = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a^2 u^2 + uix} du$$

má hodnotu

$$\frac{\sqrt{\pi}}{2a} e^{-\frac{x^2}{4a^2}},$$

a tedy bude

$$J = \frac{\sqrt{\pi}}{2a} \int_0^{\infty} e^{-x^2 (1 + \frac{1}{4a^2})} x^{s-1} dx = \frac{\sqrt{\pi} \Gamma(\frac{s}{2})}{4a (1 + \frac{1}{4a^2})^{\frac{s}{2}}}.$$

Máme tak výsledek

$$(2) \quad \int_0^{\infty} F(u, s) e^{-a^2 u^2} du = \frac{\sqrt{\pi}}{4a} \frac{\Gamma(\frac{s}{2})}{(1 + \frac{1}{4a^2})^{\frac{s}{2}}}$$

čili

$$(2^*) \quad \frac{\sqrt{\pi} \Gamma(\frac{s}{2})}{4a(1 + \frac{1}{4a^2})^{\frac{s}{2}}} = \int_0^{\infty} e^{-a^2 u^2} du \int_0^{\infty} e^{-x^2} \cos ux x^{s-1} dx.$$

Buď  $w$  kladná veličina, a násobme po obou stranách  $e^{-a^2 w^2} a da$  a integrujme dle  $x$  v mezích 0 a  $\infty$ ; i vznikne tak vzorec

$$\frac{\sqrt{\pi}}{4} \Gamma(\frac{s}{2}) \int_0^{\infty} \frac{e^{-a^2 w^2} da}{(1 + \frac{1}{4a^2})^{\frac{s}{2}}} = \int_0^{\infty} e^{-a^2 w^2} a da \int_0^{\infty} e^{-a^2 u^2} du \int_0^{\infty} e^{-x^2} \cos ux x^{s-1} dx;$$

po změně pořádku integračního obdrží pravá strana tvar

$$\int_0^{\infty} e^{-x^2} x^{s-1} dx \int_0^{\infty} \cos ux du \int_0^{\infty} e^{-a^2(u^2 + w^2)} a da$$

a poněvadž vnitřní integrál má hodnotu

$$\int_0^{\infty} e^{-a^2(u^2 + w^2)} a da = \frac{1}{2} \frac{1}{u^2 + w^2},$$

máme

$$\frac{\sqrt{\pi}}{4} \Gamma(\frac{s}{2}) \int_0^{\infty} \frac{e^{-a^2 w^2} da}{(1 + \frac{1}{4a^2})^{\frac{s}{2}}} = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} e^{-x^2} x^{s-1} dx \int_0^{\infty} \frac{\cos ux du}{u^2 + w^2}.$$

Vnitřní integrál přetvoříme substitucí  $u = \frac{t}{x}$ , a obdržíme pravou stranu ve tvaru

$$(a) \quad \frac{1}{2} \int_0^{\infty} e^{-x^2} x^s dx \int_0^{\infty} \frac{\cos t dt}{t^2 + w^2 x^2}.$$

Integrál

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos t dt}{t^2 + w^2 x^2} = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2}$$

obdrží se pomocí věty Cauchyovy takto: Uvažuje se nejprve integrál

$$\int_{\zeta} \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2}$$

vzatý podél cesty  $C$ , složené z úseku osy reálné ( $-R \dots R$ ) — kde  $R$  je kladná velká veličina — a z polokruhu  $|t| = R$  v severní polovici roviny ( $t$ ).

Znamenáme-li  $I$  tento půlkruh, bude jednak

$$\int_C \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2} = \int_{-R}^R \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2} + \int_I \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2},$$

a jednak dle věty Cauchyovy, ana funkce integrovaná má uvnitř čáry  $C$  jediný pól  $t = wxi$  o residuu  $\frac{e^{-wx}}{2wx}$ ,

$$\int_C \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2} = \frac{\pi}{wx} e^{-wx};$$

přejdemeli v rovnici takto nabyté

$$\frac{\pi}{wx} e^{-wx} = \int_{-R}^R \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2} + \int_I \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2}$$

k limitě pro  $R = \infty$ , odpadne poslední člen a zbude

$$\frac{\pi}{wx} e^{-wx} = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{ti} dt}{t^2 + w^2 x^2},$$

takže máme

$$(b) \quad \int_0^{\infty} \frac{\cos t dt}{t^2 + w^2 x^2} = \frac{\pi}{2wx} e^{-wx}$$

a tedy výraz (a) obdrží hodnotu

$$\frac{\pi}{4w} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - wx} x^{s-1} dx,$$

a máme tak rovnici:

$$\frac{\sqrt{\pi}}{4} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \int_0^{\infty} \frac{e^{-a^2 w^2} da}{\left(1 + \frac{1}{4a^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\pi}{4w} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - wx} x^{s-1} dx.$$

Přesemeli ještě v levo  $aw = x$ , obdržíme po krátké redukci:\*)

$$(3) \quad \int_0^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - wx} x^{s-1} dx.$$

\*) Vzorec (3) je zvláštním případem vzorce (13) Kummerova pojednání v Crelleově žurnálu, sv. 17, str. 230, tam ovšem jinou cestou odvozeného.

Pravá strana je celistvá funkce proměnné  $w$ , kdežto integrál v levo existuje pouze, pokud  $w$  není ryze pomyslné, takže dlužno vésti řez podél celé osy pomyslné, a tím omeziti proměnnou  $w$  na hodnoty s kladnou částí reálnou.

Předpokládejme nyní, že reálná část veličiny  $s$  leží v mezích 0 a 2, položíme  $w = ui + \varepsilon$ , kde  $\varepsilon$  je malá kladná veličina, a přejdeme k limitě pro  $\varepsilon = 0$ .

Tu bude

$$\begin{aligned} \left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}} &= \left(1 + \frac{wi}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} \left(1 - \frac{wi}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} \\ &= \left(1 - \frac{u}{2x} + \frac{\varepsilon i}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} \cdot \left(1 + \frac{u}{2x} - \frac{\varepsilon i}{2x}\right)^{\frac{s}{2}}, \end{aligned}$$

kde mocnosti jsou dány jednoznačně dle vzorce

$$\left(v \pm \frac{\varepsilon i}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} = e^{\frac{s}{2} \log(v \pm \frac{\varepsilon i}{2x})}$$

při čemž pomyslná část logarithmů leží v mezích  $-\pi$  a  $\pi$

Jeli  $u$  kladné, máme tedy

$$\lim_{\varepsilon=0} \left(1 + \frac{u}{2x} - \frac{\varepsilon i}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} = \left(1 + \frac{u}{2x}\right)^{\frac{s}{2}}$$

pro všechna  $x$ , ale

$$\lim_{\varepsilon=0} \left(1 - \frac{u}{2x} + \frac{\varepsilon i}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} = \left(1 - \frac{u}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} \quad \text{při } x > \frac{u}{2},$$

$$\lim_{\varepsilon=0} \left(1 - \frac{u}{2x} + \frac{\varepsilon i}{2x}\right)^{\frac{s}{2}} = \left(\frac{u}{2x} - 1\right)^{\frac{s}{2}} \cdot e^{\frac{s\pi i}{2}} \quad \text{při } x < \frac{u}{2},$$

a tudíž

$$\lim_{\varepsilon=0} \left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}} = \begin{cases} \left(\frac{u^2}{4x^2} - 1\right)^{\frac{s}{2}} e^{i s \pi i} & \text{při } x < \frac{u}{2}, \\ \left(1 - \frac{u^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}} & \text{při } x > \frac{u}{2}. \end{cases}$$

Následkem toho bude (při  $w = ui + \varepsilon$ ,  $u > 0$ )

$$\begin{aligned} \lim_{\varepsilon=0} \int_0^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} &= \lim_{\varepsilon=0} \int_0^{\frac{u}{2}} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} + \lim_{\varepsilon=0} \int_{\frac{u}{2}}^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} \\ &= e^{-\frac{1}{2} s \pi i} \int_0^{\frac{u}{2}} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(\frac{u^2}{4x^2} - 1\right)^{\frac{s}{2}}} + \int_{\frac{u}{2}}^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 - \frac{u^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}}. \end{aligned}$$

Podmínka  $\text{Real. } \frac{s}{2} < 1$  je nutná k existenci obou těchto integrálů; máme tedy z (3) vztah:

$$(3^a) \quad e^{-\frac{1}{2}s\pi i} \int_0^{\frac{u}{2}} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(\frac{u^2}{4x^2} - 1\right)^{\frac{s}{2}}} + \int_{\frac{u}{2}}^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 - \frac{u^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - uix} x^{s-1} dx.$$

Kdybychom byli kladli  $w = -ui + \varepsilon$ , předpokládajíc stále  $u > 0$ , byli bychom obdrželi

$$\lim_{\varepsilon=0} \left(1 + \frac{w^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}} = \begin{cases} \left(\frac{u^2}{4x^2} - 1\right)^{\frac{s}{2}} e^{-\frac{1}{2}s\pi i} & \text{při } x < \frac{u}{2} \\ \left(1 - \frac{u^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}} & \text{při } x > \frac{u}{2}, \end{cases}$$

a tedy místo (3<sup>a</sup>) rovnici

$$(3^b) \quad e^{\frac{1}{2}s\pi i} \int_0^{\frac{u}{2}} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(\frac{u^2}{4x^2} - 1\right)^{\frac{s}{2}}} + \int_{\frac{u}{2}}^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 - \frac{u^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2 + uix} x^{s-1} dx.$$

Odečtemeli rovnice (3<sup>a</sup>), (3<sup>b</sup>), obdržíme tedy, píšíc  $2u$  za  $u$ :

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

aneb vzhledem k rovnici

$$\Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \Gamma\left(1 - \frac{s}{2}\right) = \frac{\pi}{\sin \frac{s\pi}{2}},$$

$$(4) \quad \int_0^u \frac{e^{-x^2} dx}{\left(\frac{u^2}{x^2} - 1\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\Gamma\left(1 - \frac{s}{2}\right)}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-x^2} \sin 2ux x^{s-1} dx.$$

Násobíme pak rovnice (3<sup>a</sup>), (3<sup>b</sup>) veličinami  $e^{\frac{s\pi i}{2}}$ , resp.  $e^{-\frac{s\pi i}{2}}$  a odečteme, vznikne

$$\sin \frac{s\pi}{2} \int_{\frac{u}{2}}^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 - \frac{u^2}{4x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2} \sin \left(\frac{s\pi}{2} - ux\right) x^{s-1} dx$$

čili po dosazení  $2u$  za  $u$ :

$$(5) \quad \int_u^{\infty} \frac{e^{-x^2} dx}{\left(1 - \frac{u^2}{x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\Gamma\left(1 - \frac{s}{2}\right)}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-x^2} \sin \left(\frac{s\pi}{2} - 2ux\right) x^{s-1} dx$$



2. Vratme se ku vzorci (3), píšice v něm  $2\sqrt{w}$  za  $w$  a přetvořivše jej substitucí  $\sqrt{w}x$  za  $x$ ,

$$(3^*) \quad \int_0^{\infty} \frac{e^{-w x^2} dx}{\left(1 + \frac{1}{x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{w} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - 2x\sqrt{w}} x^{s-1} dx.$$

Jeli Real.  $s > 1$ , bude lze přejíti k ryze pomyslným hodnotám  $w = ui$ ,  $-ui$ , čímž vznikne rovnice

$$\int_0^{\infty} \frac{e^{-u x^2 i} dx}{\left(1 + \frac{1}{x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \sqrt{u}} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - x\sqrt{u}(1+i) - \frac{\pi i}{4}} x^{s-1} dx.$$

$$\int_0^{\infty} \frac{e^{u x^2 i} dx}{\left(1 + \frac{1}{x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \sqrt{u}} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - x\sqrt{u}(1-i) + \frac{\pi i}{4}} x^{s-1} dx,$$

poněvadž ve vzorci (3\*) má  $\sqrt{w}$  míti kladnou část reálnou a tedy

$$\sqrt{ui} = \sqrt{u} \cdot e^{\frac{\pi i}{4}} = \sqrt{u} \cdot \frac{1+i}{2},$$

$$\sqrt{-ui} = \sqrt{u} \cdot e^{-\frac{\pi i}{4}} = \sqrt{u} \cdot \frac{1-i}{2}$$

Přímeli zde  $u^2$  za  $u$ , obdržíme z těchto rovnic

$$(6) \quad \left\{ \begin{array}{l} u \int_0^{\infty} \frac{\cos u^2 x^2 dx}{\left(1 + \frac{1}{x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - ux} \cos\left(ux + \frac{\pi}{4}\right) x^{s-1} dx \\ u \int_0^{\infty} \frac{\sin u^2 x^2 dx}{\left(1 + \frac{1}{x^2}\right)^{\frac{s}{2}}} = \frac{\sqrt{\pi}}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)} \int_0^{\infty} e^{-x^2 - ux} \sin\left(ux + \frac{\pi}{4}\right) x^{s-1} dx \end{array} \right.$$

kde veličina  $u$  jest reálná a kladná.

3. Přímeli u vzorci (4)  $x = u\sqrt{t}$ , obdrží levá strana tvar

$$\frac{u}{2} \cdot \int_0^1 \frac{e^{-u^2 t}}{\left(\frac{1}{t} - 1\right)^{\frac{s}{2}}} \cdot \frac{dt}{\sqrt{t}} = \frac{u}{2} \int_0^1 e^{-u^2 t} t^{\frac{s}{2} - \frac{1}{2}} (1-t)^{-\frac{s}{2}} dt.$$

a tedy máme vztah

$$(a) \quad \int_0^1 e^{-u^2 t} t^{\frac{s}{2} - \frac{1}{2}} (1-t)^{-\frac{s}{2}} dt = \frac{2\Gamma\left(1 - \frac{s}{2}\right)}{u\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-x^2} \sin 2ux x^{s-1} dx;$$

vzorec ten jest dokázán pro kladná reálná  $u$ , poněvadž ale obě strany jsou celistvé funkce  $u$ , platí pro všechna  $u$  bez rozdílu.

Diferencujeme nyní obě strany rovnice vzniklé z (4)

$$u \int_0^1 \frac{e^{-u^2 t} dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} = \frac{\Gamma(1-s)}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty e^{-x^2} \sin 2ux \cdot x^{2s-1} dx$$

dle  $u$ ; tím vznikne

$$\int_0^1 \frac{e^{-u^2 t^2} dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} - 2u^2 \int_0^1 \frac{e^{-u^2 t^2} t^2 dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} = 2 \frac{\Gamma(1-s)}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty e^{-x^2} \cos 2ux \cdot x^{2s} dx.$$

Avšak

$$d\left(\frac{e^{-u^2 t^2}}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s}\right) = \frac{e^{-u^2 t^2} dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} - 2u^2 \frac{e^{-u^2 t^2} t^2 dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} + 2s \frac{e^{-u^2 t^2} t^{-2} dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^{s+1}}$$

a odtud plyne

$$\int_0^1 \frac{e^{-u^2 t^2} dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} - 2u^2 \int_0^1 \frac{e^{-u^2 t^2} t^2 dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^s} = \lim_{x=1} \left[ \frac{e^{-u^2 x^2} x}{\left(\frac{1}{x^2} - 1\right)^s} - 2s \int_0^x \frac{e^{-u^2 t^2} t^{-2} dt}{\left(\frac{1}{t^2} - 1\right)^{s+1}} \right]$$

takže máme rovnici

$$\begin{aligned} \lim_{x=1} \left[ \frac{e^{-u^2 x^2} x}{\left(\frac{1}{x^2} - 1\right)^s} - 2s \int_0^x e^{-u^2 t^2} t^{2s} (1-t^2)^{-s-1} dt \right] \\ = \frac{2\Gamma(1-s)}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty e^{-x^2} \cos 2ux \cdot x^{2s} dx. \end{aligned}$$

Integrál v pravo existuje, jakmile  $\text{Real. } 2s > -1$ , a jeli skutečně  $0 > \text{Real. } 2s > -1$ , máme odtud

$$-2s \int_0^1 e^{-u^2 t^2} t^{2s} (1-t^2)^{-s-1} dt = \frac{2\Gamma(1-s)}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty e^{-x^2} \cos 2ux \cdot x^{2s} dx.$$

Píšeme-li zde  $2s = \sigma - 1$ , máme při  $1 > \text{Real. } \sigma > 0$ , uživše vztahu

$$\Gamma(1-s) = -s\Gamma(-s) = -s\Gamma\left(\frac{1-\sigma}{2}\right),$$

rovnici:

$$\int_0^1 e^{-u^2 t^2} t^{\sigma-1} (1-t^2)^{-\frac{1+\sigma}{2}} dt = \frac{\Gamma\left(\frac{1-\sigma}{2}\right)}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty e^{-x^2} \cos 2ux \cdot x^{\sigma-1} dx,$$

aneb píšeme  $\sqrt{t}$  za  $t$

$$(b) \int_0^1 e^{-u^2 t} t^{\frac{\sigma}{2}-1} (1-t)^{-\frac{1+\sigma}{2}} dt = \frac{2\Gamma(\frac{1-\sigma}{2})}{\sqrt{\pi}} \int_0^\infty e^{-x^2} \cos 2ux \cdot x^{\sigma-1} dx.$$

Zavedeme nyní označení

$$(7) \left\{ \begin{array}{l} P(v; \alpha, \beta) = \frac{\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta-\alpha)} \int_0^1 e^{vz} z^{\alpha-1} (1-z)^{\beta-\alpha-1} dz, \\ \Psi_0(u, s) = \frac{1}{\Gamma(\frac{s}{2})} \int_0^\infty e^{-x^2} \cos 2ux \cdot x^{s-1} dx, \\ \Psi_1(u, s) = \frac{1}{\Gamma(\frac{1+s}{2})} \int_0^\infty e^{-x^2} \sin 2ux \cdot x^{s-1} dx, \end{array} \right.$$

obdržíme rovnice (a) a (b) ve tvaru

$$(8) \left\{ \begin{array}{l} \Psi_0(u, s) = \frac{1}{2} P\left(-u^2, \frac{s}{2}, \frac{1}{2}\right) \\ \Psi_1(u, s) = u \cdot P\left(-u^2, \frac{1+s}{2}, \frac{3}{2}\right). \end{array} \right.$$

Užijeme v prvé z rovnic (7) rozvoje

$$e^{vz} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{v^\nu z^\nu}{\nu!},$$

obdržíme

$$P(v; \alpha, \beta) = \sum_{\nu=0}^{\infty} A_\nu v^\nu,$$

kde

$$\begin{aligned} A_\nu &= \frac{1}{\nu!} \cdot \frac{\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta-\alpha)} \int_0^1 z^{\alpha+\nu-1} (1-z)^{\beta-\alpha-1} dz \\ &= \frac{1}{\nu!} \frac{\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta-\alpha)} \cdot \frac{\Gamma(\alpha+\nu)\Gamma(\beta-\alpha)}{\Gamma(\beta+\nu)}, \end{aligned}$$

tedy

$$A_\nu = \frac{(\alpha, \nu)}{\nu! (\beta, \nu)},$$

při označení

$$(\alpha, \nu) = \alpha(\alpha+1)(\alpha+2)\dots(\alpha+\nu-1); \quad (\alpha, 0) = 1.$$

Následkem toho platí rozvoj

$$(9) \quad P(v; \alpha, \beta) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(\alpha, \nu)}{\nu! (\beta, \nu)} v^{\nu},$$

z něhož plyne, že  $P(v; \alpha, \beta)$  jest vůči veličinám  $v$ ,  $\alpha$  celistvou funkcí transcendentní, pokud  $\beta$  není záporným číslem celistvým neb nullou. Z rovnic (8) plyne pak, že  $\Psi_0(u, s)$ ,  $\Psi_1(u, s)$  jsou celistvé funkce transcendentní obou proměnných  $u$ ,  $s$ ; a sice  $\Psi_0$  sudou,  $\Psi_1$  lichou vůči  $u$ .

4. Pokud jsou splněny podmínky  $\text{Real. } \alpha > 0$ ,  $\text{Real. } (\beta - \alpha) > 0$ , existuje pravá strana prvé z rovnic (7); klademeli pak v integrálu  $z = 1 - x$ , obdržíme

$$\int_0^1 e^{vz} z^{\alpha-1} (1-z)^{\beta-\alpha-1} dz = e^v \int_0^1 e^{-vx} x^{\beta-\alpha-1} (1-x)^{\alpha-1} dx,$$

a tedy bude

$$(10) \quad P(v; \alpha, \beta) = e^v P(-v, \beta - \alpha, \beta).$$

Tato relace zde tak jednoduše odvozená poskytne ve zvláštních případech  $\beta = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}$  pomocí rovnic (8) vztahy

$$(11) \quad \begin{cases} \Psi_0(u, s) = e^{-u^2} \Psi_0(uz, 1-s), \\ \Psi_1(u, s) = -i e^{-u^2} \Psi_1(uz, 1-s). \end{cases}$$

Vyjádřímeli tyto vztahy přímo pomocí integrálů, máme\*)

$$\int_0^{\infty} e^{-t^2} z^{s-1} \cos \text{hyp } 2uz dz = \frac{\Gamma(\frac{s}{2})}{\Gamma(1-\frac{s}{2})} e^{u^2} \int_0^{\infty} e^{-t^2} z^{-s} \cos 2uz dz,$$

$$\int_0^{\infty} e^{-t^2} z^{s-1} \sin \text{hyp } 2uz dz = -\frac{\Gamma(\frac{s+1}{2})}{\Gamma(1-\frac{s}{2})} e^{u^2} \int_0^{\infty} e^{-t^2} z^{-s} \sin 2uz dz.$$

Poznamenejme ještě, že z rovnice (10) obdržíme rozvinutím obou stran dle mocností  $v$  a porovnáním součinitelů následující vlastnost binomialních součinitelů

$$(12) \quad \sum_{\nu=0}^n (-1)^{\nu} \frac{\binom{n}{\nu} \binom{x}{\nu}}{\binom{y}{\nu}} = \frac{\binom{y-x}{n}}{\binom{y}{n}},$$

tedy na př. pro  $x = n$ :

$$\sum_{\nu=0}^n (-1)^{\nu} \frac{\binom{n}{\nu}^2}{\binom{y}{\nu}} = \frac{\binom{y-n}{n}}{\binom{y}{n}}.$$

\*) Prvý ze vzorců (11) obdrželi jsme ve své práci »O jistém integrálu omezeném« (Věstník král. čes. spol. nauk z r. 1886) na základě vlastností funkce  $\mathfrak{P}_3(u | \tau)$ . Vztah (10) přichází u *Kummera* (Journal f. d. reine u. angew. Math., sv. 17, str. 228), kde vypozen z vlastností řady hypergeometrické.

## II.

## 1. Funkce

$$(1) \quad \Phi(u, s) = \int_0^{\infty} e^{-t^2 + ut} z^{s-1} dz$$

hová určité lineární diferenciální rovnici druhého řádu, kterou chceme odvoditi  
Především plyne differencováním

$$(2^a) \quad \frac{d}{du} \Phi(u, s) = \Phi(u, s+1),$$

tedy též

$$(2^b) \quad \frac{d^2}{du^2} \Phi(u, s) = \Phi(u, s+2).$$

Integrací identity

$$d(e^{-t^2 + ut} z^s) = -2e^{-t^2 + ut} z^{s+1} dz + u e^{-t^2 + ut} z^s dz + s e^{-t^2 + ut} z^{s-1} dz$$

v mezích 0 a  $\infty$  plyne

$$(3) \quad 0 = -2\Phi(u, s+2) + u\Phi(u, s+1) + s\Phi(u, s)$$

aneb dle (2<sup>a</sup>), (2<sup>b</sup>)

$$(3^*) \quad 2 \frac{d^2}{du^2} \Phi(u, s) = u \frac{d}{du} \Phi(u, s) + s\Phi(u, s),$$

takže  $x = \Phi(u, s)$  jest integrálem diferenciální rovnice

$$(3^a) \quad 2 \frac{d^2 x}{du^2} = u \frac{dx}{du} + sx.$$

Rovnici té hová taktéž funkce  $x = \Phi(-u, s)$ , a bude tedy

$$x = A\Phi(u, s) + B\Phi(-u, s)$$

jejím obecným řešením.

Z rovnic (2<sup>a</sup>) plyne opakováním vztah

$$\frac{d^n}{du^n} \Phi(u, s) = \Phi^{(n)}(u, s) = \Phi(u, s+n),$$

a tedy

$$\Phi^{(n)}(0, s) = \Phi(0, s+n) = \int_0^{\infty} e^{-t^2} z^{s+n-1} dz = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{s+n}{2}\right),$$

takže Maclaurinovský rozvoj funkce  $\psi$  bude

$$(4) \quad \psi(u, s) = \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \Gamma\left(\frac{n+s}{2}\right) \frac{u^n}{n!}.$$

Řadu tu lze rozdělit ve dvě části, z nichž první obsahuje sudé, druhá liché mocnosti  $u$ ; a sice bude pak

$$\begin{aligned} \Gamma\left(\frac{2\nu+s}{2}\right) &= \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \cdot \left(\frac{s}{2}, \nu\right) \\ \Gamma\left(\frac{2\nu+1+s}{2}\right) &= \Gamma\left(\frac{1+s}{2}\right) \cdot \left(\frac{1+s}{2}, \nu\right), \end{aligned}$$

takže máme

$$(4^a) \quad 2\psi(u, s) = \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \psi_0(u, s) + \Gamma\left(\frac{s+1}{2}\right) \psi_1(u, s),$$

kde položeno

$$(4^b) \quad \begin{cases} \psi_0(u, s) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \left(\frac{s}{2}, \nu\right) \frac{u^{2\nu}}{(2\nu)!}, \\ \psi_1(u, s) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \left(\frac{s+1}{2}, \nu\right) \frac{u^{2\nu+1}}{(2\nu+1)!}. \end{cases}$$

Zároveň nacházíme

$$\psi_0(u, s) = \frac{\psi(u, s) + \psi(-u, s)}{\Gamma\left(\frac{s}{2}\right)},$$

$$\psi_1(u, s) = \frac{\psi(u, s) - \psi(-u, s)}{\Gamma\left(\frac{1+s}{2}\right)},$$

a v dřívější symbolice vyjádřeno [viz I. (7)]

$$\psi_0(i, s) = 2 \Psi_0\left(\frac{ui}{2}, s\right),$$

$$\psi_1(i, s) = -2i \Psi_1\left(\frac{ui}{2}, s\right).$$

2. Hovili funkce  $x$  proměnné  $u$  diferenciální rovnici

$$(5^a) \quad \frac{d^2 x}{du^2} + 2p \frac{dx}{du} + qx = 0,$$

kde  $p$  a  $q$  jsou funkce proměnné  $u$ , bude veličina

$$z = x e^{\int p du}$$

hověti diferenciální rovnici

$$(5^b) \quad \frac{d^2 z}{du^2} = (p' + p^2 - q) z.$$

Při diff. rovnici (3<sup>a</sup>) jest  $p = -\frac{u}{4}$ ,  $q = -\frac{s}{2}$ , tedy  $\int p \, du = -\frac{u^2}{8}$ ,  
a tudíž funkce

$$z = x e^{-\frac{u^2}{8}}$$

hoví diferenciální rovnici

$$(3^b) \quad \frac{d^2 z}{du^2} = \left( \frac{u^2}{16} - \frac{1}{4} + \frac{s}{2} \right) z,$$

jež tedy má řešení

$$z = e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_0(u, s), \quad z = e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_1(u, s).$$

Rovnice (3<sup>b</sup>) se nezmění, klademe-li  $ui$ ,  $1-s$  za  $u$ , resp.  $s$ , a tedy má též řešení

$$z = e^{\frac{1}{8}u^2} \Phi_0(ui, 1-s), \quad z = e^{\frac{1}{8}u^2} \Phi_1(ui, 1-s).$$

Tato musejí býti tvaru

$$A e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_0(u, s) + B e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_1(u, s),$$

a poněvadž funkce  $\Phi_0$  jest sudá a  $\Phi_1$  lichá vůči  $u$ , musí pro prvou býti  $B = 0$ , pro druhou  $A = 0$ , takže

$$e^{\frac{1}{8}u^2} \Phi_0(ui, 1-s) = A e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_0(u, s),$$

$$e^{\frac{1}{8}u^2} \Phi_1(ui, 1-s) = B e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_1(u, s),$$

a odtud pro  $u = 0$  nalezneme na základě definice (4<sup>b</sup>):

$$A = 1, \quad B = i,$$

takže bude

$$(6) \quad \begin{cases} \Phi_0(ui, 1-s) = e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_0(u, s), \\ \Phi_1(ui, 1-s) = i e^{-\frac{1}{8}u^2} \Phi_1(u, s), \end{cases}$$

kteréžto vzorce se s rovnicemi (11) naprosto kryjí, takže rovnice ty zde na novo jsou odvozeny.

Poněvadž

$$(\sigma, \nu) = \binom{\sigma + \nu - 1}{\nu} \nu! = (-1)^\nu \binom{-\sigma}{\nu} \nu!,$$

můžeme rovnice (4<sup>b</sup>) psáti

$$(4^c) \quad \begin{cases} \Phi_0(u, s) = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu \frac{\nu!}{(2\nu)!} \binom{-\frac{s}{2}}{\nu} u^{2\nu}, \\ \Phi_1(u, s) = \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu \frac{\nu!}{(2\nu+1)!} \binom{-\frac{s+1}{2}}{\nu} u^{2\nu+1}. \end{cases}$$

Jeli tedy  $s$  záporné sudé číslo celistvé, zbude z řady  $\Phi_0$  jen konečný počet členů, takže bude  $\Phi_0(u, s)$  celistvou racionální funkcí  $u$  stupně  $-s$ . Tedy pro  $s = -2n$  máme z (6)

$$\Phi_0(ui, 1 + 2n) = e^{-\frac{1}{2}u^2} \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{\nu!}{(2\nu)!} \binom{n}{\nu} u^{2\nu}$$

čili

$$2 \int_0^\infty e^{-x^2} \cos ux \cdot x^{2n} dx = \Gamma(n + \frac{1}{2}) \cdot n! e^{-\frac{1}{2}u^2} \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{u^{2\nu}}{(2\nu)! (n-\nu)!}.$$

Avšak

$$\Gamma(n + \frac{1}{2}) = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1) \sqrt{\pi}}{2^n},$$

tedy

$$n! \Gamma(n + \frac{1}{2}) = \frac{(2n)!}{2^{2n}} \sqrt{\pi},$$

a náš výsledek zní:

$$(7^a) \int_0^\infty e^{-x^2} \cos ux \cdot x^{2n} dx = \frac{(2n)! \sqrt{\pi}}{2^{2n+1}} e^{-\frac{1}{2}u^2} \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{u^{2\nu}}{(2\nu)! (n-\nu)!}.$$

Funkce  $\Phi_1$  redukuje se na celistvou racionální, jeli  $s = -2n - 1$  záporným lichým číslem, a sice bude

$$\begin{aligned} \Phi_1(u, -2n-1) &= \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{\nu!}{(2\nu+1)!} \binom{n}{\nu} u^{2\nu+1} \\ &= n! \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{u^{2\nu+1}}{(2\nu+1)! (n-\nu)!} \end{aligned}$$

a tedy plyne z (6)

$$\Phi_1(ui, 2n+2) = i e^{-\frac{1}{2}u^2} \cdot n! \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{u^{2\nu+1}}{(2\nu+1)! (n-\nu)!}$$

čili

$$2i \int_0^\infty e^{-x^2} \sin ux \cdot x^{2n+1} dx = i \cdot e^{-\frac{1}{2}u^2} \cdot \Gamma(n + \frac{3}{2}) n! \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{u^{2\nu+1}}{(2\nu+1)! (n-\nu)!}$$

aneb konečně

$$(7^b) \int_0^\infty e^{-x^2} \sin ux \cdot x^{2n+1} dx = \frac{(2n+1)! \sqrt{\pi}}{2^{2n+2}} e^{-\frac{1}{2}u^2} \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \frac{u^{2\nu+1}}{(2\nu+1)! (n-\nu)!}.$$



Pro  $s = 0$  máme z (4<sup>b</sup>):

$$\frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-x^2} \frac{e^{ux} - e^{-ux}}{x} dx = \sum_{\nu=0}^{\infty} \left(\frac{1}{2}, \nu\right) \frac{u^{2\nu+1}}{(2\nu+1)!} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{u^{2\nu+1}}{2^{2\nu} \cdot \nu! (2\nu+1)}$$

čili, přšemeli  $u$  i za  $u$ :

$$(7^c) \int_0^{\infty} e^{-x^2} \frac{\sin ux}{x} dx = \sqrt{\pi} \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{(-1)^\nu}{\nu! (2\nu+1)} \left(\frac{u}{2}\right)^{2\nu+1} = \sqrt{\pi} \int_0^{\frac{u}{2}} e^{-x^2} dx.$$

3. Jsouli  $y_1, y_2$  dva integrály diferencialné rovnice

$$\frac{d^2 y}{du^2} + p \frac{dy}{du} + qy = 0,$$

bude, jak známo,

$$y_1 y_2' - y_1' y_2 = C e^{-\int p du},$$

kde  $C$  značí veličinu stálou, jež není nullou, pokud integrály  $y_1, y_2$  se podstatně liší.

Rovnice

$$(3^a) \quad 2 \frac{d^2 x}{du^2} - u \frac{dx}{du} - sx = 0$$

má neodvislé integrály  $\Phi(u, s), \Phi(-u, s)$ ; zde jest

$$p = -\frac{u}{2}, \quad q = -\frac{s}{2},$$

tedy

$$-\int p du = \frac{u^2}{4},$$

takže máme vzhledem k (2<sup>a</sup>)

$$\Phi(u, s) \Phi(-u, s+1) + \Phi(-u, s) \Phi(u, s+1) = C e^{\frac{u^2}{4}};$$

veličina  $C$  se ustanoví volbou  $u=0$ , a sice bude

$$C = 2 \Phi(0, s) \Phi(0, s+1) = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s+1}{2}\right),$$

takže máme vztah

$$(8) \quad \left\{ \begin{array}{l} \Phi(u, s) \Phi(-u, s+1) + \Phi(-u, s) \Phi(u, s+1) \\ = \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \Gamma\left(\frac{1+s}{2}\right) e^{\frac{u^2}{4}}; \end{array} \right.$$

tento byl již dán *Abclem*, našim úkolem bude jen dále stopovati jeho obsah.

Jelikož

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

zní levá strana rovnice (8) takto:

$$\int_0^{\infty} e^{-x^2+ux} x^{s-1} dx \int_0^{\infty} e^{-y^2-uy} y^s dy + \int_0^{\infty} e^{-x^2-ux} x^{s-1} dx \int_0^{\infty} e^{-y^2+uy} y^s dy$$

aneb ve tvaru dvojnásobných integrálů

$$J = \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-(x^2+y^2)+u(x-y)} (xy)^{s-1} y dx dy \\ + \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} e^{-(x^2+y^2)-u(x-y)} (xy)^{s-1} y dx dy.$$

Tyto integrály převedme na polární souřadnice pomocí rovnic  $x = r \cos \varphi$ ,  $y = r \sin \varphi$ , a bude

$$J = \int_0^{\infty} dr \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \cdot e^{-r^2+ru(\cos \varphi - \sin \varphi)} r^{2s} \cos^{s-1} \varphi \sin^s \varphi \\ + \int_0^{\infty} dr \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi \cdot e^{-r^2-ru(\cos \varphi - \sin \varphi)} r^{2s} \cos^{s-1} \varphi \sin^s \varphi.$$

Druhý integrál přetvořme substitucí  $\varphi = \frac{\pi}{2} - \varphi'$ , a obdržíme

$$J = \int_0^{\infty} dr \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\varphi e^{-r^2+ru(\cos \varphi - \sin \varphi)} r^{2s} (\cos \varphi \sin \varphi)^{s-1} (\cos \varphi + \sin \varphi).$$

Tento výraz obdrží po substituci

$$\sin \varphi - \cos \varphi = t$$

tvar

$$J = \frac{1}{2^{s-1}} \int_0^{\infty} dr \int_{-1}^1 e^{-r^2-urt} r^{2s} (1-t^2)^{s-1} dt,$$

takže vztah (8) nic jiného nevyjadřuje než rovnici

$$(9) \int_0^{\infty} e^{-r^2} r^{2s} dr \int_{-1}^1 e^{-urt} (1-t^2)^{s-1} dt = 2^{s-2} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s+1}{2}\right) e^{1/4 u^2}.$$

Volímeli zde  $u = 0$ , obdržíme v levo

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} \Gamma\left(s + \frac{1}{2}\right) \cdot \int_{-1}^1 (1-t^2)^{s-1} dt \\ &= \frac{1}{2} \Gamma\left(s + \frac{1}{2}\right) \int_0^1 (1-t)^{s-1} t^{-\frac{1}{2}} dt = \frac{1}{2} \Gamma\left(s + \frac{1}{2}\right) \cdot \frac{\Gamma(s) \Gamma\left(\frac{1}{2}\right)}{\Gamma\left(s + \frac{1}{2}\right)}, \end{aligned}$$

což jest  $= \frac{1}{2} \sqrt{\pi} \Gamma(s)$ , a tedy máme známý vzorec

$$\Gamma(s) = 2^{s-1} \pi^{-\frac{1}{2}} \Gamma\left(\frac{s}{2}\right) \Gamma\left(\frac{s+1}{2}\right),$$

takže (9) lze psáti

$$(9^*) \quad \int_0^\infty e^{-r^2} r^{2s} dr \int_{-1}^1 e^{urt} (1-t^2)^{s-1} dt = \frac{1}{2} \sqrt{\pi} \Gamma(s) e^{\frac{1}{2} u^2},$$

při čemž jsme vyměnili  $u$  za  $-u$ .

Znamenámeli jako v naší práci o řadách Malmsténovských

$$E(x, s) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^n}{n! \Gamma(s+n+1)},$$

obdržíme

$$(a) \quad \int_{-1}^1 e^{xt} (1-t^2)^{s-1} dt = \sqrt{\pi} \Gamma(s) E\left(\frac{x^2}{4}, s - \frac{1}{2}\right),$$

a tedy bude lze rovnici (9\*) psáti, vyměnímeli  $s$  za  $s + \frac{1}{2}$ ,  $u$  za  $2u$  takto:

$$\int_0^\infty e^{-r^2} r^{2s+1} E(r^2 u^2, s) dr = \frac{1}{2} e^{u^2},$$

aneb po substituci  $\sqrt{x}$  za  $r$ :

$$(10) \quad \int_0^\infty e^{-x} x^s E(xu, s) dx = e^u.$$

Rovnici tuto, jež se vzorcem Abelovým (8) úplně jest rovnomocnou, lze přímo verifikovati dosazením uvedené právě řady za  $E(xu, s)$  a integrací po členech.

Ze vzorce (a) plyne substitucí  $t = -1 + 2z$  vztah

$$2^{2s-1} e^{-x} \int_0^1 e^{2zx} z^{s-1} (1-z)^{s-1} dz = \sqrt{\pi} \Gamma(s) E\left(\frac{x^2}{4}, s - \frac{1}{2}\right);$$

levou stranu lze psát dle I. (7) takto:

$$2^{2s-1} \cdot e^{-x} \cdot \frac{\Gamma(s) \Gamma(s)}{\Gamma(2s)} P(2x; s, 2s);$$

užijeme tedy vzorce

$$\Gamma(2s) = 2^{2s-1} \pi^{-\frac{1}{2}} \Gamma(s) \Gamma(s + \frac{1}{2}),$$

obdržíme

$$(11) \quad E\left(\frac{x^2}{4}, s - \frac{1}{2}\right) = \frac{e^{-x}}{\Gamma(s + \frac{1}{2})} P(2x; s, 2s)$$

tedy dle I. (9)

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^{2n}}{4^n n! \Gamma(s + n + \frac{1}{2})} = \frac{e^{-x}}{\Gamma(s + \frac{1}{2})} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(s, n)}{n! (2s, n)} 2^n x^n.$$

čili

$$(11^*) \quad \sum_{n=0}^{\infty} \frac{x^{2n}}{4^n n! (s + \frac{1}{2}, n)} = e^{-x} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(s, n)}{n! (2s, n)} 2^n x^n,$$

vzorec, jež Kummer podal ve své práci *De integralibus quibusdam definitis.*<sup>\*)</sup>

4. Vzorec (10) lze též psát

$$(10^a) \quad \int_0^{\infty} e^{-ax} x^s E(x, s) dx = \frac{e^{\frac{1}{a}}}{a^{s+1}},$$

a jest užitečným v mnohém ohledu. Abychom uvedli jednu aplikaci, pokusme se ustanovit koeficienty  $A_\nu$  tak, aby

$$e^{-ux} = \sum_{\nu=0}^{\infty} A_\nu E(x, s + \nu) x^\nu.$$

Násobme obě strany  $e^{-ax} x^s dx$  a integrujme v mezích 0 a  $\infty$ ; i obdržíme se zřetelem k rovnici (10<sup>a</sup>)

$$\frac{\Gamma(s+1)}{(a+u)^{s+1}} = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{A_\nu e^{\frac{1}{a}}}{a^{s+\nu+1}},$$

aneb

$$(\beta) \quad \sum_{n=0}^{\infty} \frac{A_n}{a^{s+n+1}} = \frac{\Gamma(s+1) e^{-\frac{1}{a}}}{(a+u)^{s+1}}.$$

Z rovnice té lze ustanovit  $A_n$  dvojným způsobem. Především lze pravou stranu rozvinouti dle mocností veličiny  $\frac{1}{a}$ , a sice bude rozvoj ten roven součinu řad

$$\Gamma(s+1) \sum_{\mu=0}^{\infty} \frac{(-1)^\mu}{\mu! a^\mu} \cdot \sum_{\nu=0}^{\infty} \binom{-s-1}{\nu} \frac{u^\nu}{a^{s+\nu+1}};$$

<sup>\*)</sup> Crelleův žurnál, sv. 17., str. 228. Je to vzorec (5), ale u Kummera jest chyba ve znamení; exponent má u něho znění  $\mp 2\sqrt{x}$  na místo  $\pm 2\sqrt{x}$ .

součinitel při  $\frac{1}{a^{s+n+1}}$  bude patrně součet

$$\begin{aligned} \Gamma(s+1) \sum_{\mu+\nu=n} (-1)^\mu \binom{-s-1}{\nu} \frac{w^\nu}{\mu!} \\ = \Gamma(s+1) \sum_{\mu=0}^n (-1)^\mu \binom{-s-1}{n-\mu} \frac{w^{n-\mu}}{\mu!}, \end{aligned}$$

a tudíž bude

$$A_n = (-1)^n \sum_{\mu=0}^n \frac{\Gamma(s+1+n-\mu)}{\mu!(n-\mu)!} w^{n-\mu}$$

čili

$$(\beta') \quad A_n = (-1)^n \sum_{\mu=0}^n \frac{\Gamma(s+1+\mu)}{\mu!(n-\mu)!} w^\mu.$$

Druhý způsob vyjádření jest následující:

$$A_n = \frac{\Gamma(s+1)}{2\pi i} \int_{(0)} a^{s+n} e^{-\frac{1}{a}} (a+u)^{s+1} da,$$

kde integrace se děje podél uzavřené čáry obsahující uvnitř body  $a=0, -u$ .  
Píšme nyní  $a = \frac{1}{x}$ , pak bude

$$A_n = \frac{\Gamma(s+1)}{2\pi i} \int \frac{e^{-x} dx}{x^{n+1} (1+ux)^{s+1}},$$

kde integrační cesta obsahuje uvnitř bod 0, nikoli však bod  $-\frac{1}{u}$ . Odtud máme též

$$(\beta'') \quad A_n = \frac{\Gamma(s+1)}{n!} D_{x=0}^n \frac{e^{-x}}{(1+ux)^{s+1}}.$$

Znamenejme na okamžik

$$(12^a) \quad f_n(u, s) = \sum_{\mu=0}^n \binom{n}{\mu} \Gamma(s+1+\mu) w^\mu = \int_0^\infty e^{-x} x^s (1+ux)^n dx,$$

pak bude

$$A_n = \frac{(-1)^n}{n!} f_n(u, s),$$

a tedy náš výsledek obdrží tvar

$$(12^b) \quad e^{-ux} = \sum_{n=0}^\infty \frac{(-1)^n}{n!} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n.$$

Násobme nyní obě strany  $e^{-uy} du$ , a integrujme v mezích 0 a  $\infty$ ; tím obdržíme

$$(13) \quad \frac{1}{x+y} = \sum_{n=0}^{\infty} \varphi_n(y, s) E(x, s+n) x^n,$$

kde položeno

$$(13^a) \quad \varphi_n(y, s) = \frac{(-1)^n}{n!} \int_0^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du,$$

čili

$$(13^b) \quad \varphi_n(y, s) = (-1)^n \sum_{\mu=0}^n \frac{\Gamma(s+\mu+1)}{(n-\mu)! y^{\mu+1}};$$

při tom se předpokládalo, že  $\text{Real. } y > 0$ ,  $\text{Real. } (x+y) > 0$ .

Tyto podmínky však nestačí.

Řady (12<sup>b</sup>) a (13) jsou typu

$$S = \sum_{n=0}^{\infty} a_n E(x, s+n) x^n;$$

dokážeme, že obor konvergenční každé řady tohoto typu jest určitá kružnice o středu  $x=0$ .

Je totiž

$$E(x, s+n) x^n = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{x^{n+\nu}}{\nu! \Gamma(s+n+\nu+1)}$$

pro veliká  $n$  tvaru

$$\frac{x^n}{\Gamma(s+n+1)} (1 + \epsilon_n), \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \epsilon_n = 0.$$

Konvergujeli tedy řada  $S$ , bude

$$\lim \frac{a_n x^n}{\Gamma(s+n+1)} = 0.$$

Jsouli tedy pro určité  $x=r$  členové řady  $S$  pod stálou mezí, bude řada ta konvergovati absolutně pro všechna  $x$  absolutně menší než  $r$ .

Neb buď  $r$  řečená (kladná) veličina; pak z nerovnosti

$$|a_n E(r, s+n) r^n| < g$$

plyne pro dosti veliká  $n$

$$\left| \frac{a_n r^n}{\Gamma(s+n+1)} \right| < 2g,$$

a odtud plyne, že řada

$$\sum_{n=0}^{\infty} \frac{a_n x^n}{\Gamma(s+n+1)}$$

bude konvergentní, pokud  $|x| < r$ . Z toho ale opět plyne absolutní konvergence řady  $S$ .

Pomocí vzorce ( $\beta''$ ) obdržíme nyní

$$e^{-uz} = \Gamma(s+1) \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} D_{t=0}^n \left( \frac{e^{-t}}{(1+tu)^{s+1}} \right) \cdot E(x, s+n) x^n;$$

tato řada dle předešlého konverguje neb diverguje zároveň s řadou

$$S' = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} D_{t=0}^n \left( \frac{e^{-t}}{(1+tu)^{s+1}} \right) \frac{x^n}{\Gamma(s+n+1)}.$$

Jeli  $z$  kladná veličina sebe menší, bude vždy od určitého  $n$  počínaje

$$\left| \frac{x^n}{\Gamma(s+n+1)} \right| < z^n,$$

a tedy bude řada  $S'$  kovergentní, jeli jí řada

$$S'' = \sum \frac{1}{n!} D_{t=0}^n \left( \frac{e^{-t}}{(1+tu)^{s+1}} \right) z^n;$$

tato řada jest však patrně Maclaurinovským rozvojem funkce

$$\frac{e^{-z}}{(1+zu)^{s+1}},$$

jenž konverguje, pokud  $|z| < \left| \frac{1}{u} \right|$ .

Z toho následuje, že řada  $S'$  konverguje pro všechna  $x$ ,  $u$ , a tedy rovnice (12<sup>b</sup>) platí při libovolných  $x$ ,  $u$ .

Abychom rozhodli o konvergenci řady (13), potřebujeme asymptotickou hodnotu funkce  $\varphi_n$  pro veliká  $n$ . Za tím účelem uvažme, že

$$\frac{\Gamma(s+\mu+1)}{\Gamma(s+n+1)} = \frac{1}{(n-\mu)! \binom{n+s}{n-\mu}},$$

takže bude dle (13<sup>b</sup>)

$$\frac{\varphi_n(y, s)}{\Gamma(s+n+1)} = \frac{(-1)^n}{y^{n+1}} \sum_{\nu=0}^n \frac{y^\nu}{\nu! \binom{n+s}{\nu}};$$

asymptotická hodnota pravé strany je patrně dána vzorcem

$$(14) \quad \frac{\varphi_n(y, s)}{\Gamma(s+n+1)} \sim \frac{(-1)^n}{y^{n+1}}.$$

Konvergujeli tedy řada (13), bude též konvergentní řada

$$\sum_n \frac{(-1)^n x^n}{y^{n+1}},$$

a tato konverguje za podmínky  $|x| < |y|$ .

Řada (13) tedy konverguje, jeli  $|x| < |y|$ , v opačném případě ( $|x| > |y|$ ) diverguje.

Tohoto fakta budeme potřebovat k přesnému důkazu vzorce (13).

Předpokládejme  $y$  reálné, kladné a větší než  $|x|$ ; jedná se pak o důkaz identity

$$\begin{aligned} & \int_0^{\infty} e^{-uy} du \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \int_0^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n du. \end{aligned}$$

Pravá strana konverguje na základě supposice  $y > |x|$ ; poněvadž

$$\begin{aligned} & \int_0^N e^{-uy} du \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \int_0^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n du, \end{aligned}$$

třeba pouze dokázati, že veličiny

$$\begin{aligned} & \int_N^{\infty} e^{-uy} du \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n, \\ (N) &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) E(x, s+n) x^n du \end{aligned}$$

jsou nekonečně malé pro nekonečně veliká  $N$ ; o první je to patmo, a zbývá to dokázati jen o druhé.

Řadu  $(N)$  rozložme ve dvě

$$\begin{aligned} (N) &= \sum_{n=0}^{n'-1} \frac{(-1)^n}{n!} E(x, s+n) x^n \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du \\ &+ \sum_{n=n'}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} E(x, s+n) x^n \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du. \end{aligned}$$

Zde  $u$  je reálné a kladné jakožto proměnná integrační a tedy veličina

$$f_n(u, s) = \int_0^{\infty} e^{-\alpha} \alpha^s (1 + u\alpha)^n d\alpha$$

bude číselně menší než

$$\int_0^{\infty} e^{-\alpha} \alpha^{\sigma} (1 + u\alpha)^n d\alpha = f_n(u, \sigma),$$



kde  $\sigma$  značí reálnou část veličiny  $s$ ; máme tedy

$$|f_n(u, s)| \leq f_n(u, \sigma),$$

tedy

$$\left| \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du \right| \leq \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, \sigma) du$$

a poněvadž v posledním integrálu je funkce kladnou,

$$\left| \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du \right| < \int_0^{\infty} e^{-uy} f_n(u, \sigma) du,$$

t. j.

$$\left| \frac{(-1)^n}{n!} \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du \right| < |\varphi_n(y, \sigma)|;$$

můžeme tudíž psáti

$$\frac{(-1)^n}{n!} \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du = \varepsilon_n \varphi_n(y, \sigma),$$

kde  $|\varepsilon_n| < 1$ ; pak obdrží řada  $(N)$  tvar

$$(N) = \sum_{n=0}^{n'-1} \frac{(-1)^n}{n!} E(x, s+n) x^n \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du \\ + \sum_{n=n'}^{\infty} \varepsilon_n \varphi_n(y, \sigma) E(x, s+n) x^n.$$

Řada

$$\sum_{n=n'}^{\infty} \varepsilon_n \varphi_n(y, \sigma) E(x, s+n) x^n$$

konverguje, ano  $y > |x|$ , a odtud snadno odvodíme též konvergenci řady

$$\sum_{n=n'}^{\infty} \varepsilon_n \varphi_n(y, \sigma) E(x, s+n) x^n,$$

a volímeli  $n'$  dosti veliké, bude hodnota této řady menší než předepsaná veličina  $\frac{\delta}{2}$ . Pak lze voliti  $N$  tak veliké, aby každý z výrazů

$$\frac{(-1)^n}{n!} E(x, s+n) x^n \int_N^{\infty} e^{-uy} f_n(u, s) du, \quad (n = 0, 1, 2, \dots, n'-1)$$

byl menší než  $\frac{\delta}{2n'}$  a tedy jich součet menší než  $\frac{\delta}{2}$ .

Pro tato  $N$  bude řada ( $N$ ) absolutně menší než  $\delta$ , t. j. bude  $\lim (N) = 0$  pro  $N = \infty$ , jak bylo dokázati.

Rovnice (13) dokázána takto přesně pro kladná realná  $y$ , jež jsou větší než  $|x|$ . Obě strany rovnice té jsou však při  $|y| > |x|$  jednoznačné funkce analytické proměnné  $y$  a tedy vzorec (13) je platným pro všechna komplexní  $y$  hovící podmínce  $|y| > |x|$ .

Pišme v něm  $-y$  za  $y$ , a obdržíme

$$(13^*) \quad \frac{1}{y-x} = \sum_{n=0}^{\infty} D_n(y, s) E(x, s+n) x^n,$$

kde položeno

$$(15) \quad D_n(y, s) = (-1)^n \sum_{\mu=0}^n (-1)^\mu \frac{\Gamma(s+\mu+1)}{(n-\mu)! y^{\mu+1}}.$$

Rozvoj (13\*) je platný pro všechny hodnoty  $x, y$  hovící konvergenční podmínce  $|x| < |y|$ .

Budiž nyní  $f(z)$  funkce mající uvnitř kruhu  $|z| = r$  povahu funkce celistvé; znamenejme  $x$  libovolné místo uvnitř tohoto kruhu a volme  $r'$  tak, aby

$$|x| < r' < r;$$

pak bude dle známé věty základní

$$f(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{|z|=r'} \frac{f(z)}{z-x} dz,$$

kde integrace se děje v kladném směru podél kružnice  $|z| = r'$ ; tu jest tedy  $|z| > |x|$  a tedy bude dle (13\*)

$$\frac{1}{z-x} = \sum_{n=0}^{\infty} D_n(z, s) E_n(x, s+n) x^n,$$

takže obdržíme, provedše integraci,

$$(16) \quad f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n E(x, s+n) x^n,$$

kde

$$(16^*) \quad A_n = \frac{1}{2\pi i} \int_{(0)} f(z) D_n(z, s) dz,$$

a integrál vzat kol počátku  $z=0$ . Tím dokázána věta: *Každou analytickou funkci  $f(x)$  mající uvnitř kruhu  $|x| = r$  povahu funkce celistvé lze rozvinouti v řadu tvaru (16), při čemž koeficienty jsou dány vzorcem (16\*), a řada ta konverguje uvnitř uvedeného kruhu absolutně.*

Klademeli zvláště  $f(x) = E(x, s + n) x^n$ , obdržíme vzorec

$$(17) \quad \frac{1}{2\pi i} \int_{(0)} E(x, s + n) x^n \cdot D_m(z, s) dz = \begin{cases} 0 & \text{při } m \geq n, \\ 1 & \text{při } m = n. \end{cases}$$

Znamenej nyní  $f(z)$  funkci jednoznačnou a pravidelnou uvnitř mezikruží  $r_0 < |z| < r_1$ , a buď  $x$  libovolné místo uvnitř tohoto; pak bude lze určití dvě kladné veličiny  $r'_0, r'_1$  tak, aby

$$r_0 < r'_0 < |x| < r'_1 < r_1,$$

načež bude

$$f(x) = \frac{1}{2\pi i} \int \frac{f(z) dz}{z - x},$$

kde integrace se děje podél obvodu mezikruží  $r'_0 \leq |z| \leq r'_1$ , takže

$$f(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{|z|=r'_1} \frac{f(z) dz}{z - x} - \frac{1}{2\pi i} \int_{|z|=r'_0} \frac{f(z) dz}{z - x}.$$

V prvním integrálu je  $|z| > x$  a tedy bude

$$\frac{1}{z - x} = \sum D_n(z, s) E(x, s + n) x^n,$$

v druhém však  $|z| < |x|$ , a tedy

$$\frac{1}{z - x} = - \sum D_n(x, s) E(z, s + n) z^n;$$

po dosazení těchto rozvoju do našich integrálů obdržíme

$$(18) \quad f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n E(x, s + n) x^n + \sum_{n=0}^{\infty} B_n D_n(x, s),$$

při čemž

$$(18^a) \quad A_n = \frac{1}{2\pi i} \int f(z) D_n(z, s) dz, \quad B_n = \frac{1}{2\pi i} \int f(z) E(z, s + n) z^n dz,$$

Při tom měl by prvý integrál býti vzat podél kružnice  $|z| = r'_1$ , druhý podél  $|z| = r'_0$ , avšak hodnota jich se nemění, jsouli vzaty po téže cestě společně  $|z| = r'$ , kde  $r'$  je libovolná veličina mezi  $r_0$  a  $r_1$ .

Věta vyjádřená vzorcem (18) odpovídá rozvoji Laurentovu právě tak jako věta (16) rozvoji Taylorovu.

Kdybychom u vzorci (13<sup>a</sup>) psali  $\frac{1}{y}, \frac{1}{x}$  za  $x, y$ , obdrželi bychom

$$\frac{1}{y - x} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{D_n(\frac{1}{x}, s)}{x} \cdot E(\frac{1}{y}, s + n) y^{-n-1}, \quad |x| < |y|,$$

a odtud bychom odvodili následující věty:

1° Každou funkci  $f(x)$  pravidelnou uvnitř kruhu  $|x| = r$  lze v tomto kruhu rozvinouti v řadu tvaru

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} A'_n \frac{D_n\left(\frac{1}{x}, s\right)}{x}.$$

2° Každou funkci  $f(x)$ , jednoznačnou a pravidelnou uvnitř mezikruží  $r_0 < |x| < r_1$ , lze rozvinouti v řadu

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} A'_n \frac{D_n\left(\frac{1}{x}, s\right)}{x} + \sum_{n=0}^{\infty} B'_n E\left(\frac{1}{x}, s+n\right) x^{-n-1}.$$

Volme nyní  $s$  reálné, aby součinitelé řad  $E, D_n$  byli reální, položme  $x = e^{i\varphi}$ , kde  $\varphi$  je reálné, a znamenejme

$$(19) \quad \begin{cases} E(e^{i\varphi}, s+n) e^{ni\varphi} = \Phi_n^0(\varphi) + i\Phi_n^1(\varphi), \\ D_n(e^{i\varphi}, s) e^{i\varphi} = \Psi_n^0(\varphi) - i\Psi_n^1(\varphi), \end{cases}$$

takže

$$(19^a) \quad \begin{cases} \Phi_n^0(\varphi) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{\cos(n+\nu)\varphi}{\nu! \Gamma(s+n+\nu+1)}, \\ \Phi_n^1(\varphi) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{\sin(n+\nu)\varphi}{\nu! \Gamma(s+n+\nu+1)}, \\ \Psi_n^0(\varphi) = (-1)^n \sum_{\mu=0}^n (-1)^\mu \frac{\Gamma(s+\mu+1)}{(n-\mu)!} \cos \mu \varphi, \\ \Psi_n^1(\varphi) = (-1)^n \sum_{\mu=0}^n (-1)^\mu \frac{\Gamma(s+\mu+1)}{(n-\mu)!} \sin \mu \varphi. \end{cases}$$

Pak bude patrně

$$\int_0^{2\pi} \Phi_m^0(\varphi) \Psi_n^1(\varphi) d\varphi = 0, \quad \int_0^{2\pi} \Phi_m^1(\varphi) \Psi_n^0(\varphi) d\varphi = 0,$$

poněvadž při celistvých  $\alpha, \beta$

$$\int_0^{2\pi} \sin \alpha \varphi \cdot \cos \beta \varphi d\varphi = 0.$$

Rovnici (17) lze pak psáti po substituci  $x = e^{i\varphi}$

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} E(e^{i\varphi}, s+m) e^{mi\varphi} D_n(e^{i\varphi}, s) e^{i\varphi} d\varphi = \begin{cases} 0 & \text{při } m \geq n \\ 1 & \text{při } m = n. \end{cases}$$

Vložíme sem hodnoty (19), obdržíme

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} [\Phi_m^0(\varphi) \Psi_n^0(\varphi) + \Phi_m^1(\varphi) \Psi_n^1(\varphi)] d\varphi = \begin{cases} 0 & \text{při } m \geq n, \\ 1 & \text{při } m = n. \end{cases}$$

Poněvadž

$$\int_0^{2\pi} \sin^2 \varphi d\varphi = \int_0^{2\pi} \cos^2 \varphi d\varphi,$$

bude

$$\int_0^{2\pi} \Phi_m^0(\varphi) \Psi_n^0(\varphi) d\varphi = \int_0^{2\pi} \Phi_m^1(\varphi) \Psi_n^1(\varphi) d\varphi,$$

a tedy náš výsledek zní

$$(20) \quad \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \Phi_m^0(\varphi) \Psi_n^0(\varphi) d\varphi = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \Phi_m^1(\varphi) \Psi_n^1(\varphi) d\varphi = \begin{cases} 0 & \text{při } m \geq n \\ 1 & \text{při } m = n \end{cases}$$

Zvláště jest

$$D_0(y, s) = \frac{\Gamma(s+1)}{n! y},$$

tedy

$$\Psi_0^0(\varphi) = \frac{\Gamma(s+1)}{n!}, \quad \Psi_0^1(\varphi) = 0.$$

Ze vzorce (20) tedy dlužno vyloučiti případ  $m = n = 0$ ; v tom případě má prvý výraz hodnotu 1, druhý jest 0.

Vzorce (20) lze užiti k rozvinování funkcí *reálné* proměnné v řady tvaru

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \Phi_n^0(x) + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \Phi_n^1(x),$$

a v řady tvaru

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \Psi_n^0(x) + \sum_{n=1}^{\infty} b_n \Psi_n^1(x).$$

Přesný důkaz *možnosti* takovýchto rozvojiů do jisté míry libovolné funkce  $f(x)$  vyžaduje však úvah mnohem hlubších a ponecháváme si na jinou příležitost o něm pojednati.

Vyložené zde výsledky jsou velmi podobny oněm, jež p. C. Neumann objevil o rozvinování funkcí analytických v řady tvaru

$$\sum_0^{\infty} a_n E\left(-\frac{x^2}{4}, n\right) x^n.$$

## III.

1. Na základní větě theorie funkcí vytvořujících dokázané v naší rozpravě č. 33 spočívá zvláštní metoda neurčitých součinitelů. Vyložíme ji na příkladě následujícím. Buď dán integrál

$$(1) \quad \Psi(x) = \int_1^{\infty} \frac{\sin \alpha x d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s},$$

kde  $x$  musí býti reálné — volme je kladné — a reálná veličina  $s$  musí býti pravý kladný zlomek. Jedná se o seznání analytické povahy této funkce.

Funkce  $\Psi(x)$  je konečná a spojitá na všech místech kladných, a zbývá vyšetřiti její povahu pouze v okolí míst 0 a  $\infty$ .

Především máme po substituci  $\frac{\alpha}{x}$  za  $\alpha$

$$(1^*) \quad \Psi(x) = \frac{1}{x} \int_x^{\infty} \frac{\sin \alpha d\alpha}{(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1)^s},$$

a poněvadž

$$\int_{n\pi}^{\infty} \frac{\sin \alpha d\alpha}{(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1)^s}$$

je kladný neb záporný, jak kladné celistvé číslo  $n > \frac{x}{\pi}$  je sudé neb liché, bude patrně

$$(a) \quad \int_x^{k\pi} \frac{\sin \alpha d\alpha}{(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1)^s} < x \Psi(x) < \int_x^{(k+1)\pi} \frac{\sin \alpha d\alpha}{(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1)^s},$$

kde  $k$  jest libovolné sudé číslo celistvé, ovšem větší než  $\frac{x}{\pi}$ .

Nejmenší číslo  $k$  je jedno z čísel  $[\frac{x}{\pi}] + 1$ ,  $[\frac{x}{\pi}] + 2$ , a tedy oba krajní integrály (a) jsou číselně menší než

$$\int_x^{x+3\pi} \frac{d\alpha}{(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1)^s} = x \int_1^{1+\frac{3\pi}{x}} \frac{d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s},$$

takže bude též

$$|\Psi(x)| < \int_1^{1+\frac{3\pi}{x}} \frac{d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s},$$

a tedy

$$\lim_{x=\infty} \Psi(x) = 0;$$

funkce  $\Psi(x)$  tedy je nekonečně malou pro nekonečně veliká  $x$ .

Pro malá  $x$  však plyne z (1<sup>a</sup>)

$$0 < x \Phi(x) < \int_x^\pi \frac{\sin \alpha \, d\alpha}{\left(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1\right)^s},$$

a poněvadž  $\sin \alpha < \alpha$ . plyne odtud

$$0 < x \Phi(x) < \int_x^\pi \frac{\alpha \, d\alpha}{\left(\frac{\alpha^2}{x^2} - 1\right)^s} = \frac{x^{2s} (\pi^2 - x^2)^{1-s}}{2(1-s)},$$

čili

$$0 < \Phi(x) < x^{2s-1} \frac{(\pi^2 - x^2)^{1-s}}{2-2s},$$

z čehož následuje, že funkce  $\Phi(x)$  se v okolí bodu  $x=0$  chová jako funkce  $x^{2s-1}$ , a tedy jest integrace schopna.

Z nalezených vlastností funkce  $\Phi(x)$  plyne, že integrál

$$J = \int_0^\infty \Phi(x) e^{-cx} \, dx$$

existuje, značili  $c$  kladnou konstantu. My však dříve ustanovíme integrál

$$J_\varepsilon = \int_\varepsilon^\infty e^{-cx} \, dx \int_1^\infty \frac{\sin \alpha x \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s}, \quad \varepsilon > 0,$$

o němž nejprve dokážeme, že se rovná limitě

$$(\beta) \quad J_\varepsilon = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_\varepsilon^\infty e^{-cx} \, dx \int_1^N \frac{\sin \alpha x \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s},$$

čili, což totéž jest, že platí

$$(\beta') \quad \lim_{N \rightarrow \infty} \int_\varepsilon^\infty e^{-cx} \, dx \int_N^\infty \frac{\sin \alpha x \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s} = 0.$$

Abychom provedli důkaz rovnice ( $\beta'$ ), provedme částečnou integraci

$$\int_N^\infty \frac{\sin \alpha x \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s} = \frac{1}{x} \left[ \frac{\cos Nx}{(N^2 - 1)^s} - 2s \int_N^\infty \frac{\alpha \cos \alpha x \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^{s+1}} \right],$$

a tato veličina je číselně menší než

$$\frac{1}{x} \left[ \frac{1}{(N^2 - 1)^s} + 2s \int_N^\infty \frac{\alpha \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^{s+1}} \right],$$

a tedy se integrál

$$\int_N^{\infty} \frac{\sin ax \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s}$$

s rostoucím  $N$  blíží nulle, a sice stejnoměrně vůči  $x$ , pokud  $x \geq \varepsilon$ . Z toho plyne správnost vzorce ( $\beta'$ ), a tedy též vzorce ( $\beta$ ). Poněvadž dvojnásobný integrál ( $\beta$ ) jest absolutně konvergentním, smíme obrátiti pořádek integrační, čímž vznikne

$$J_\varepsilon = \lim_{N=\infty} \int_1^N \frac{d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s} \int_\varepsilon^{\infty} e^{-cx} \sin ax \, dx = \int_1^{\infty} \frac{d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s} \int_\varepsilon^{\infty} e^{-cx} \sin ax \, dx.$$

Avšak

$$\int_\varepsilon^{\infty} e^{-cx} \sin ax \, dx = e^{-c\varepsilon} \frac{\alpha \cos \alpha \varepsilon + c \sin \alpha \varepsilon}{c^2 + \alpha^2},$$

a tedy máme

$$e^{c\varepsilon} J_\varepsilon = \int_1^{\infty} \frac{\cos \alpha \varepsilon \cdot \alpha \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s (c^2 + \alpha^2)} + c \int_1^{\infty} \frac{\sin \alpha \varepsilon \cdot d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s (c^2 + \alpha^2)}.$$

Dokáže se nyní velmi snadno, že oba integrály v pravo jsou spojité funkce proměnné  $\varepsilon$  i na místě  $\varepsilon = 0$ , z čehož plyne

$$\lim_{\varepsilon=0} J_\varepsilon = \int_1^{\infty} \frac{\alpha \, d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s (c^2 + \alpha^2)};$$

transformujeme-li pravou stranu substitucí  $\alpha^2 - 1 = \beta (c^2 + 1)$ , a uvážímeli, že  $\lim_{\varepsilon=0} J_\varepsilon = J$ , máme

$$J = \frac{1}{2(c^2 + 1)^s} \int_0^{\infty} \frac{\beta^{-s} \, d\beta}{1 + \beta} = \frac{\pi}{2(c^2 + 1)^s \cdot \sin s\pi},$$

t. j.

$$(2) \quad \int_0^{\infty} e^{-cx} \Phi(x) \, dx = \frac{\pi}{2 \sin s\pi} (c^2 + 1)^{-s}.$$

Tato vlastnost funkcí  $\Phi(x)$  zúplna charakterisuje; neboť dle základní naší věty theorie funkcí vytvořujících nemůže žádná jiná funkce  $\Phi(x)$  míti tuto vlastnost.

Pokusme se ustanoviti konstanty  $A$ ,  $a$  v počtu konečném neb nekonečném, tak aby

$$\Phi(x) = \sum A x^a.$$



Tu bude

$$(7) \quad \int_0^{\infty} e^{-cx} \psi(x) dx = \sum A \frac{\Gamma(a+1)}{c^{a+1}};$$

dle (2) má však levá strana hodnotu

$$\frac{\pi}{2 \sin s \pi} (c^2 + 1)^{-s} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\pi}{2 \sin s \pi} \binom{-s}{n} \frac{1}{c^{2s+2n}},$$

a tedy musí býti obecný člen hledané řady dán rovnicemi

$$a+1 = 2s+2n, \quad \Gamma(a+1) A = \frac{\pi}{2 \sin s \pi} \binom{-s}{n},$$

takže obdržíme

$$(3) \quad \psi(x) = \frac{\pi}{2 \sin s \pi} \sum_{n=0}^{\infty} \binom{-s}{n} \frac{x^{2s+2n-1}}{\Gamma(2s+2n)}$$

jakožto hledaný rozvoj funkce  $\psi(x)$ .

Co se tkne přesnosti dedukce, nelze zamlčeti, že rovnice (7) není nutným následkem předpokládané rozvinutelnosti, a proto dlužno důkaz doplniti úvahou následující: Znamenejme nejprve  $\varphi(x)$  hodnotu řady (3); to jest položme

$$\varphi(x) = \frac{\pi}{2 \sin s \pi} \sum_{n=0}^{\infty} \binom{-s}{n} \frac{x^{2s+2n-1}}{\Gamma(2s+2n)}$$

čili

$$\varphi(x) = \frac{\pi}{2 \sin s \pi \cdot \Gamma(2s)} \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{(s, n) x^{2s+2n-1}}{n! (2s, 2n)},$$

což po krátké redukci obdrží tvar

$$\begin{aligned} \varphi(x) &= \frac{\pi}{2 \Gamma(2s) \cdot \sin s \pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n x^{2s+2n-1}}{4^n \cdot n! (s + \frac{1}{2}, n)} \\ &= \frac{\pi \Gamma(s + \frac{1}{2})}{2 \Gamma(2s) \cdot \sin s \pi} E\left(-\frac{x^2}{4}, s - \frac{1}{2}\right) \cdot x^{2s-1}. \end{aligned}$$

Tato funkce však jest pro  $s > \frac{1}{2}$  konečnou a spojitou v mezeře  $(0 \dots \infty)$ , aspoň po násobení určitým činitelem  $e^{-ax}$ , a jak se snadno ukáže, bude

$$\int_0^{\infty} e^{-cx} \varphi(x) dx = \frac{\pi}{2 \sin s \pi} (c^2 + 1)^{-s},$$

a tudíž musí dle (2) býti  $\psi(x) = \varphi(x)$ . Tím tedy dokázán vzorec (3), čili

$$(3^*) \quad \int_1^{\infty} \frac{\sin \alpha x d\alpha}{(\alpha^2 - 1)^s} = \sqrt{\pi} \cdot 2^{-2s} \Gamma(1-s) E\left(-\frac{x^2}{4}, s - \frac{1}{2}\right) x^{2s-1},$$

ovšem za supposice  $s > \frac{1}{2}$ . Abychom jej dokázali též pro  $s < \frac{1}{2}$ , musili bychom ukázati, že rozdíl obou stran je konečný pro  $x = 0$ . To by však byl úkol obtížný, a proto zobecníme poněkud svůj teorém o funkcích vytvořujících. Dokážeme totiž větu:

*Je-li  $\chi(x)$  funkce schopná integrace v každém konečném oboru, jehož dolní mez je nulla a horní mez kladná veličina, a platili pro všechna  $c$  převyšující jistou mez*

$$\int_0^{\infty} \chi(x) e^{-cx} dx = 0,$$

*bude nutně  $\chi(x) = 0$ , předpokládaje, že existuje konstanta  $c_0$ , tak aby*

*lim  $e^{-c_0 x} \chi(x) = 0$ ; tuto lze voliti tak, aby integrál  $\int_0^{\infty} e^{-c_0 x} \chi(x) dx$  existoval.*

*Důkaz.* Pišme  $c + c_0$  za  $c$ , a znamenejme  $e^{-c_0 x} \chi(x) = \chi_0(x)$ ; tím obdržíme funkci  $\chi_0(x)$  v každém z uvedených intervallů integrace schopnou a mizející v nekonečnu. Kladme

$$\int_0^x \chi_0(x) dx = \psi(x),$$

a pak obdržíme částečnou integrací

$$0 = \int_0^{\infty} \chi_0(x) e^{-cx} dx = c \int_0^{\infty} \psi(x) e^{-cx} dx;$$

avšak  $\psi(x)$  je funkce konečná a spojitá v celém intervallu  $(0 \dots \infty)$  i na koncích jeho, a tedy z rovnice

$$\int_0^{\infty} \psi(x) e^{-cx} dx = 0,$$

platné pro všechna  $c$  převyšující jistou mez, plyne dle dosud dokázané základní věty, že  $\psi(x) = 0$ ; odtud plyne, že též  $\chi(x) = e^{c_0 x} \frac{d\psi}{dx} = 0$ , čímž věta obecnější dokázána.

2. Murphy našel větu, pomocí které lze v některých případech ustanoviti funkci vytvořující, příslušnou k dané funkci určující. Tuto větu možno poněkud zobecniti.

Nechť funkce vytvořující  $f(x)$  příslušná k funkci určující  $g(a)$  má rozvoj

$$f(x) = \sum_{r=0}^{\infty} A_r x^{s+r},$$

a necht' existuje rovnice

$$\varphi(a) = \int_0^{\infty} e^{-ax} f(x) dx = \sum_{\nu=0}^{\infty} A_{\nu} \frac{\Gamma(s + \nu + 1)}{a^{s+\nu+1}},$$

t. j. necht' funkce  $a^s \varphi(a)$  připouští rozvoj dle záporných celistvých mocností proměnné  $a$ . Pak bude

$$A_{\nu} = \frac{1}{2\pi i} \int \frac{\varphi(a) a^{s+\nu}}{\Gamma(s + \nu + 1)} da$$

a tedy

$$f(x) = \frac{1}{2\pi i} \int \varphi(a) G(ax, s) x^s a^s da,$$

kde položeno

$$G(z, s) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{z^n}{\Gamma(s + n + 1)},$$

a integrace se děje podél kruhu velikého poloměru.

Jinak vyjádřeno, vytvořující funkce  $f(x)$  se rovná součiniteli při  $\frac{1}{a}$  v rozvinutém součinu

$$a^s \varphi(a) \cdot x^s G(ax, s),$$

což se psává

$$f(x) = \left[ a^s \varphi(a) \cdot x^s G(ax, s) \right]_{\frac{1}{a}},$$

Věta Marphyova vznikne odtud pro  $s=0$ ; pak ale  $G(z, s) = e^z$ , takže bude v tomto zvláštním případě

$$f(x) = \left[ \varphi(a) e^{ax} \right]_{\frac{1}{a}}.$$

Připomeňme, že platí rovnice

$$G(z, s) = \frac{1}{\Gamma(s+1)} P(z, 1, s+1) = \frac{e^z}{\Gamma(s)} \int_0^1 e^{-za} a^{s-1} da$$

a že tedy bude v případě obecnějším

$$f(x) = \frac{x^s}{\Gamma(s)} \int_0^1 a^{s-1} da \left[ a^s \varphi(a) e^{(1-a)ax} \right]_{\frac{1}{a-1}}.$$

## IV.

1. Jeli realná část veličiny  $\sigma$  pravý kladný zlomek, bude integrál

$$(1) \quad \Phi(u; s, \sigma) = \int_0^{\infty} e^{-z+uz^{\sigma}} z^{s-1} dz$$

při Real.  $s > 0$  celistvou funkcí proměnné  $u$ , a její Maclaurinovský rozvoj se obdrží velmi jednoduše pomocí vzorce

$$\frac{d}{du} \Phi(u; s, \sigma) = \Phi(u; s + \sigma, \sigma),$$

z něhož plyne iterací

$$\frac{d^n}{du^n} \Phi(u; s, \sigma) = \Phi(u; s + n\sigma, \sigma).$$

Jelikož

$$\Phi(0; s, \sigma) = \int_0^{\infty} e^{-z} z^{s-1} dz = \Gamma(s),$$

máme

$$\left[ \frac{d^n}{du^n} \Phi(u; s, \sigma) \right]_{u=0} = \Gamma(s + n\sigma)$$

a tudíž

$$(2) \quad \Phi(u; s, \sigma) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\Gamma(s + n\sigma)}{n!} u^n,$$

kterážto řada skutečně konverguje pro všechna  $u$ , jeli Real.  $\sigma < 1$ . K důkazu slouží vzorec

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

kde  $\varphi(a)$  je nekonečně malé pro nekonečně veliká  $a$ ; vzorec ten obyčejně se dokazuje pro  $a$ , jichž realná část je kladná a velmi veliká; pan Stieltjes však ve své práci plně elegancie\*) dokázal správnost jeho ve všech případech.

Pomocí tohoto vzorce vypočteme

$$\log \frac{\Gamma(s + n\sigma)}{n!} = \log \Gamma(s + n\sigma) - \log \Gamma(n + 1)$$

$$= (s + n\sigma - \frac{1}{2}) (\log n + \log \sigma) - (n + \frac{1}{2}) \log n + n - n\sigma + \log A,$$

kde  $\log A$  je konečné pro  $n = \infty$ . Tedy

$$\frac{\Gamma(s + n\sigma)}{n!} = A' n^{n(\sigma-1) + s - 1} e^{n(1 - \sigma + \sigma \log \sigma)},$$

při čemž  $A'$  značí veličinu, jež pro  $n = \infty$  je konečnou a od nuly různou.

\*) Journal de Mathématiques pures et appliquées, 1. série, t. V, 1889.

Odtud plyne, že řada (2) konverguje,

1° jeli Real.  $\sigma < 1$  pro všechna  $u$ ,

2° jeli Real.  $\sigma = 1$  pro  $|u| < e^{-\sigma \log \sigma}$ .

Při Real.  $\sigma > 1$  řada diverguje.

2. Předpokládejme nyní, že konvergenční podmínka Real.  $\sigma < 1$  je splněna, a ustanovme pomocí řady (2) integrál

$$\int_{(-\infty, 0, -\infty)} e^{\tau} z^{-s} \Phi\left(\frac{u}{z^{\sigma}}; s, \sigma\right) dz = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\Gamma(s+n\sigma)}{n!} u^n \int_{(-\infty, 0, -\infty)} e^{\tau} z^{-s-n\sigma} dz,$$

v němž integrační cesta obíhá v kladném směru zápornou polovici osy reálné. Veličiny  $z^{\sigma}$ ,  $z^s$  jsou dány jednoznačně hodnotami  $e^{\sigma \log \tau}$ ,  $e^{s \log \tau}$ , při čemž logaritmus na severním břehu osy má pomyslnou část rovnu  $\pi i$ , a v rovině opatřené řezem  $(0 \dots -\infty)$  je spojitý, takže na jižním břehu jeho pomyslná část má hodnotu  $-\pi i$ .

Užijeme-li pak zde známého vzorce

$$\frac{1}{\Gamma(s)} = \frac{1}{2\pi i} \int_{(-\infty, 0, -\infty)} e^{\tau} z^{-s} dz,$$

obdržíme

$$\int_{(-\infty, 0, -\infty)} e^{\tau} z^{-s-n\sigma} dz = \frac{2\pi i}{\Gamma(s+n\sigma)},$$

a tudíž

$$\int_{(-\infty, 0, -\infty)} e^{\tau} z^{-s} \Phi\left(\frac{u}{z^{\sigma}}; s, \sigma\right) dz = 2\pi i \sum_{n=0}^{\infty} \frac{u^n}{n!},$$

čili

$$(3) \quad \frac{1}{2\pi i} \int_{(-\infty, 0, -\infty)} e^{\tau} z^{-s} \Phi\left(\frac{u}{z^{\sigma}}; s, \sigma\right) dz = e^u,$$

Volme cestu integrační tak, aby skládala se z úseku  $(-\infty \dots -\omega)$  na jižním břehu osy reálné, pak z kruhu  $|z| = \omega$  a z úseku  $(-\omega \dots -\infty)$  na břehu severním. Tím vznikne

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2\pi i} \left\{ e^{s\pi i} \int_{\omega}^{\infty} e^{-\tau} z^{-s} \Phi\left(\frac{u}{z^{\sigma}} e^{s\pi i}; s, \sigma\right) dz \right. \\ & \quad - e^{-s\pi i} \int_{\omega}^{\infty} e^{-\tau} z^{-s} \Phi\left(\frac{u}{z^{\sigma}} e^{-s\pi i}; s, \sigma\right) dz \\ & \quad \left. + \int_{|z|=\omega} e^{\tau} z^{-s} \Phi\left(\frac{u}{z^{\sigma}}; s, \sigma\right) dz \right\} = e^u. \end{aligned}$$

Předpokládáme-li  $0 < \text{Real. } \sigma < 1$ , můžeme zde výrazy  $\Phi$  nahraditi integrály pomocí vzorce (1), čímž obdržíme

$$(3^*) \left\{ \begin{aligned} & \frac{1}{\pi} \int_{\omega}^{\infty} e^{-z} z^{-s} dz \int_0^{\infty} e^{-x+u \left(\frac{x}{z}\right)^{\sigma} \cos \sigma \pi} \sin \left( s \pi + u \left(\frac{x}{z}\right)^{\sigma} \sin \sigma \pi \right) x^{s-1} dx \\ & + \frac{\omega^{1-s}}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{\omega (\cos \vartheta + i \sin \vartheta) + (1-s) i \vartheta} d\vartheta \int_0^{\infty} e^{-x+u \left(\frac{x}{\omega}\right)^{\sigma} (\cos \sigma \vartheta - i \sin \sigma \vartheta)} x^{s-1} dx = e^u, \end{aligned} \right.$$

při čemž jsme zároveň v posledním integrálu psali  $z = \omega e^{i\vartheta}$ , kterážto veličina probíhá kruh  $|z| = \omega$ , měnili se  $\vartheta$  od  $-\pi$  do  $\pi$ .

Poslední integrál obdrží po substituci  $\omega x$  za  $x$  tvar

$$\frac{\omega}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{\omega (\cos \vartheta + i \sin \vartheta) + (1-s) i \vartheta} d\vartheta \int_0^{\infty} e^{-\omega x + u x^{\sigma} (\cos \sigma \vartheta - i \sin \sigma \vartheta)} x^{s-1} dx$$

a zmizí pro  $\omega = 0$ , jeli  $u (\cos \sigma \vartheta - i \sin \sigma \vartheta)$  ve své realné části záporným pro všechna  $\vartheta$  mezery ( $-\pi \dots \pi$ ); to vyžaduje, aby pomyslná část veličiny  $\log u - i \sigma \vartheta$  byla v mezeře  $\vartheta = (-\pi \dots \pi)$  stále absolutně větší než  $\frac{\pi}{2}$ , tedy mezi  $\frac{\pi}{2}$  a  $\pi$  aneb mezi  $-\frac{\pi}{2}$  a  $-\pi$ . K tomu stačí, jsouli  $\sigma, u$  realné a při tom  $0 < \sigma < \frac{1}{2}$ , a  $u$  záporné.

Předpokládejme tedy že  $\sigma$  je pravý kladný zlomek menší než  $\frac{1}{2}$ , a pišme  $-u$  za  $u$ ; i obdržíme tak vzorec

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} e^{-z} z^{-s} dz \int_0^{\infty} e^{-x - \left(\frac{x}{z}\right)^{\sigma} u \cos \sigma \pi} \sin \left( s \pi - \left(\frac{x}{z}\right)^{\sigma} u \sin \sigma \pi \right) x^{s-1} dx = e^{-u},$$

kde nyní  $u$  jest realné a kladné.

Zaměňme pořádek integrační a kladme po té  $z = xt$ ; i bude

$$\int_0^{\infty} dx \int_0^{\infty} e^{-(1+t)x - t^{-\sigma} u \cos \sigma \pi t^{-s}} \sin (s \pi - t^{-\sigma} u \sin \sigma \pi) dt = \pi e^{-u};$$

obrátime-li opět pořádek integrační a provedeme-li integraci dle  $x$ , obdržíme

$$(4) \quad \int_0^{\infty} e^{-t^{-\sigma} u \cos \sigma \pi t^{-s}} \sin (s \pi - t^{-\sigma} u \sin \sigma \pi) \frac{dt}{1+t} = \pi e^{-u}$$

Vzorec ten přetvoříme substitucí  $t = x^{-\frac{1}{\sigma}}$ , i obdržíme píšíce  $s\sigma$  za  $s$ ,

$$(4^*) \int_0^{\infty} e^{-ux \cos \sigma \pi} \sin(s\sigma \pi - ux \sin \sigma \pi) \frac{x^{s-1} dx}{1+x^\sigma} = \pi \sigma e^{-u},$$

kde ovšem  $0 < \sigma < \frac{1}{2}$ ,  $u > 0$ .

Pěknější tvar obdrží tento výsledek substitucí  $x$  za  $xu \cos \sigma \pi$ , totiž

$$(4^*) \int_0^{\infty} e^{-x} \sin(s\sigma \pi - x \tan \sigma \pi) \frac{x^{s-1} dx}{x^\sigma + (u \cos \sigma \pi)^\sigma} = \pi \sigma (u \cos \sigma \pi)^{s-\frac{1}{\sigma}} e^{-u}.$$

Vytkneme některé zvláštní případy: V krajním případě  $\sigma = \frac{1}{2}$  obdržíme ze (4<sup>a</sup>) vzorec

$$(5) \int_0^{\infty} \sin\left(\frac{s\pi}{2} - ux\right) \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} = \frac{\pi}{2} e^{-u},$$

dále máme ze (4<sup>a</sup>) pro  $\sigma = \frac{1}{4}$  vzorec

$$(6) \int_0^{\infty} e^{-x} \sin\left(\frac{s\pi}{4} - x\right) \frac{x^{s-1} dx}{1+x^4 + u^4} = \frac{\pi}{4} 2^{-\frac{s}{2}} u^{s-4} e^{-u}.$$

Že vzorec (5) není platný též pro záporná  $u$ , dokáže se takto.

Klademeli  $s = 1$ , máme

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos ux dx}{1+x^2} = \frac{\pi}{2} e^{-u};$$

kdyby vzorec byl správným též pro záporné  $u$ , uplynula by odtud nemožná rovnice  $e^{-u} = e^u$ .

Není nikterak potřebí poznamenávat, že integrály (5) a (6) obdrží se přímo pomocí věty Cauchyovy o integraci v oboru komplexním, o čemž zde nikterak nehodláme se šířiti.

Integrál

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

nelze vyjádřiti pomocí elementárných funkcí. Vypočtème především

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

jelikož

$$\int_0^{\infty} e^{-cu} \sin\left(\frac{s\pi}{2} + ux\right) du = \frac{x \cos \frac{s\pi}{2} + c \sin \frac{s\pi}{2}}{c^2 + x^2},$$

máme

$$\int_0^{\infty} \Phi(u) e^{-cu} du = \cos \frac{s\pi}{2} \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{(1+x^2)(c^2+x^2)} + c \sin \frac{s\pi}{2} \int_0^{\infty} \frac{x^{s-1} dx}{(1+x^2)(c^2+x^2)}.$$

Při  $c^2 > 1$  máme

$$\frac{1}{(1+x^2)(c^2+x^2)} = \frac{1}{c^2-1} \left( \frac{1}{1+x^2} - \frac{1}{c^2+x^2} \right)$$

a tedy

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} \Phi(u) e^{-cu} du &= \frac{\cos \frac{s\pi}{2}}{c^2-1} \left\{ \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{1+x^2} - \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{c^2+x^2} \right\} \\ &+ \frac{c \sin \frac{s\pi}{2}}{c^2-1} \left\{ \int_0^{\infty} \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} - \int_0^{\infty} \frac{x^{s-1} dx}{c^2+x^2} \right\} \\ &= \frac{\pi}{2} \frac{1-c^{s-1}}{c^2-1} - c \frac{\pi}{2} \frac{1-c^{s-2}}{c^2-1}, \end{aligned}$$

tedy posléze

$$\int_0^{\infty} e^{-cu} \Phi(u) du = \frac{\pi}{2} \cdot \frac{1}{c-1} - \pi \frac{c^{s-1}}{c^2-1};$$

bude tedy  $\Phi(u) = \frac{\pi}{2} c^u - \pi$  vytvoř. funkce  $\frac{c^{s-1}}{c^2-1}$ , tedy dle zobecněného pravidla Murphyyova

$$\Phi(u) = \frac{\pi}{2} c^u - \pi \left[ \frac{1}{c^2-1} G(cu, 1-s) \right]_{c^{-1}}, u^{1-s},$$

kde

$$G(cu, 1-s) = \sum_{n=0}^{\infty} \Gamma(2-s+n) \frac{c^n u^n}{c^{-1}},$$

tedy

$$\left[ \frac{1}{c^2-1} G(cu, 1-s) \right]_{c^{-1}} = \sum_{n=1}^{\infty} \Gamma(2n+1-s) \frac{u^{2n-1}}{c^{-1}},$$

takže

$$\Phi(u) = \frac{\pi}{2} c^u - \pi \sum_{n=1}^{\infty} \Gamma(2n+1-s) \frac{u^{2n-s}}{c^{-1}},$$



čímž odvozena rovnice

$$(7) \quad \left\{ \int_0^{\infty} \sin \left( \frac{s\pi}{2} + ux \right) \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} \right. \\ \left. = \frac{\pi}{2} e^u - \pi \sum_{n=1}^{\infty} \frac{u^{2n-s}}{\Gamma(2n+1-s)}, \quad u > 0, \right.$$

a poněvadž řadu

$$(8) \quad x = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{u^{2n-s}}{\Gamma(2n+1-s)}$$

nelze vyjádřiti obecně v zakončeném tvaru, platí totéž o integrálu (7). Pro  $s=0$ ,  $s=1$ ,  $s=2$  shodují se výsledky (5) a (7), poněvadž tu lze řadu vyčísliti. Obdržíme na př. ze vzorce (5) i (7) vztah

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin ux}{x} \frac{dx}{1+x^2} = -\frac{\pi}{2} e^{-u}, \quad u > 0.$$

Funkce (8) hová differentialné rovnici

$$\frac{d^2 x}{du^2} - x = \frac{u^{-s}}{\Gamma(1-s)},$$

kteřou lze velmi jednoduše integrovati pomocí metody variace konstant.

Jakožto důsledek vztahu (4<sup>a</sup>) uvedme ještě následující. Násobíme-li po obou stranách  $e^{-w+u \cos \sigma \pi} du$  a integrujeme v mezích 0 a  $\infty$ , obdržíme, berouce zřetel k rovnici

$$\int_0^{\infty} e^{-(w+x \cos \sigma \pi)u} \sin(s\sigma\pi - ux \sin \sigma \pi) du = \frac{w \sin s\sigma\pi + x \sin(s-1)\sigma\pi}{w^2 + 2wx \cos \sigma \pi + x^2}$$

výsledek

$$\int_0^{\infty} \frac{w \sin s\sigma\pi + x \sin(s-1)\sigma\pi}{w^2 + 2wx \cos \sigma \pi + x^2} \frac{x^{s-1} dx}{1+x^\sigma} = \frac{\pi\sigma}{1+w};$$

píšeme-li tedy na okamžik

$$(9) \quad L(w, s, \sigma) = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{(w^2 + 2wx \cos \sigma \pi + x^2) \left(1+x^{\frac{1}{\sigma}}\right)},$$

máme vztah

$$(10) \quad w \sin s\sigma\pi \cdot \bar{L}(w, s-1, \sigma) + \sin(s-1)\sigma\pi \cdot \bar{L}(w, s, \sigma) = \frac{\pi\sigma}{1+w},$$

k němuž se vrátíme v jedné z příštích studií, v níž ukážeme, jak souvisí funkce  $L$  s úkony elliptickými.