

Diferenciální rovnice v komplexním oboru

Kapitola VI. Besselova rovnice

In: Vojtěch Jarník (author); Břetislav Novák (other): Diferenciální rovnice v komplexním oboru. (Czech). Praha: Academia, 1975. pp. 192–265.

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/402039>

Terms of use:

© Vojtěch Jarník, 1975

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>

Kapitola VI

BESSELOVA ROVNICE

§ 1

Besselovy funkce 1. druhu

Besselovou rovnicí nazýváme rovnici

$$(1) \quad x^2 y'' + xy' + (x^2 - \nu^2) y = 0 \quad (\nu \in E).$$

Rovnice splňuje Fuchsovu podmínku v bodě 0, ale nespĺňuje ji v bodě ∞ , ježto to není Eulerova rovnice (viz kap. IV, § 1). Besselova rovnice patří k nejdůležitějším rovnicím v aplikacích. Hledejme pseudopotenční rozvoj v $P(0, \infty)$:

$$(2) \quad y = \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^{\rho+k} \quad (a_0 \neq 0).$$

Spočítejte charakteristický polynom; ten má nulové body $\nu, -\nu$. Ježto se rovnice nezmění záměnou ν s $-\nu$, hledejme řešení (2), kde $\rho = \nu$. Dostáváme systém rovnic

$$a_k(k + 2\nu)k = -a_{k-2} \quad (k = 1, 2, \dots),$$

kde klademe $a_{-1} = 0$. Těm bude vyhověno, bude-li $a_1 = a_3 = a_5 = \dots = 0$, $a_{2k} 4k(k + \nu) = -a_{2k-2}$ ($k = 1, 2, \dots$). Není-li ν celé záporné, má tento systém řešení

$$a_{2k} = a_0 (-1)^k \frac{1}{4^k k! (\nu + 1) \dots (\nu + k)}.$$

Položím-li $a_0 = \frac{1}{2^v} \cdot \frac{1}{\Gamma(v+1)} \neq 0$, dostanu řešení

$$(3) \quad J_v(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^v \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k \left(\frac{x}{2}\right)^{2k}}{k! \Gamma(v+k+1)}.$$

Není-li v celé, je také $J_{-v}(x)$ řešení, a ježto J_v, J_{-v} patří k různým exponentům, tvoří fundamentální systém.

Je-li v celé záporné, nemá systém rovnic

$$(4) \quad a_{2k} 4k(v+k) = -a_{2k-2} \quad (k = 1, 2, \dots)$$

řešení s $a_0 \neq 0$, neboť pro $k = -v > 0$ vychází z (4) $a_{2k-2} = 0$, a odtud opět $a_{2k-4} = 0, \dots, a_0 = 0$. Pro celé v neexistují tedy dvě lineárně nezávislá pseudopotenční řešení.

Jak je tomu s funkcí $J_{-v}(x)$, když v je celé kladné? Potom $(\Gamma(-v+k+1))^{-1} = 0$ pro $k \leq v-1$, takže lze psát

$$J_{-v}(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^{-v} \sum_{k=v}^{\infty} \frac{(-1)^k \left(\frac{x}{2}\right)^{2k}}{k! \Gamma(-v+k+1)}.$$

Zavedením sčítacího indexu $m = k - v$ a použitím vzorce $\Gamma(n+1) = n!$ pro $n = 0, 1, 2, \dots$ dostanete snadno $J_{-v}(x) = (-1)^v J_v(x)$. Shrňme:

Věta 41. *Rovnice (1) má pro každé $v \in E$ řešení J_v, J_{-v} . Není-li v celé, tvoří tato řešení fundamentální systém. Je-li v celé, je*

$$(5) \quad J_{-v}(x) = (-1)^v J_v(x)$$

a neexistují dvě lineárně nezávislá pseudopotenční řešení.

Funkci $J_v(x)$ definované v (3) se říká **Besselova funkce 1. druhu** s indexem v .

Probereme některé nejjednodušší vlastnosti těchto funkcí.

I. Vztahy mezi funkcemi J_v s indexy lišícími se o celá čísla.

Funkce $x^{-v} J_v(x)$ je mocninná řada konvergentní všude v E . Z (3) dostáváme

$$\frac{d}{dx} (x^{-v} J_v(x)) = \frac{1}{2^{v+1}} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k \left(\frac{x}{2}\right)^{2k-1} \cdot 2}{(k-1)! \Gamma(v+k+1)} =$$

$$= -\frac{x}{2^{v+1}} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2}\right)^{2m}}{m! \Gamma(v+m+2)} = -x^{-v} J_{v+1}(x),$$

$$(6) \quad \frac{1}{x} \frac{d}{dx} (x^{-v} J_v(x)) = -x^{-(v+1)} J_{v+1}(x)$$

a odtud indukci pro $k = 1, 2, 3, \dots$

$$(7) \quad \left(\frac{1}{x} \frac{d}{dx}\right)^k (x^{-v} J_v(x)) = (-1)^k x^{-(v+k)} J_{v+k}(x).$$

Podobně vypočtete

$$(8) \quad \frac{1}{x} \frac{d}{dx} (x^v J_v(x)) = x^{v-1} J_{v-1}(x),$$

$$(9) \quad \left(\frac{1}{x} \frac{d}{dx}\right)^k (x^v J_v(x)) = x^{v-k} J_{v-k}(x).$$

Z (6), (8) ihned obdržíte ($x \neq 0$)

$$(10) \quad J'_v = \frac{v}{x} J_v - J_{v+1}, \quad J'_v = -\frac{v}{x} J_v + J_{v-1},$$

$$(11) \quad J'_v = \frac{1}{2} (J_{v-1} - J_{v+1}), \quad \frac{2v}{x} J_v = J_{v-1} + J_{v+1}.$$

Ježto $J_{-1} = -J_1$, dostáváme speciálně

$$J'_0 = -J_1.$$

II. $J_{k+1/2}(x)$ pro celé k .

$$(12) \quad J_{1/2}(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^{1/2} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2}\right)^{2m}}{1 \cdot 2 \dots m \cdot \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) \cdot \frac{1}{2} \cdot \frac{3}{2} \cdot \frac{5}{2} \dots \frac{2m+1}{2}} =$$

$$= \left(\frac{2}{\pi x}\right)^{1/2} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m x^{2m+1}}{(2m+1)!} = \left(\frac{2}{\pi x}\right)^{1/2} \sin x.$$

Pro celé $k > 0$ vyjde z (7), popříp. z (9):

$$(13) \quad J_{k+1/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} (-1)^k x^{k+1/2} \left(\frac{1}{x} \frac{d}{dx}\right)^k \frac{\sin x}{x},$$

$$(14) \quad J_{-k+1/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} x^{k-1/2} \left(\frac{1}{x} \frac{d}{dx} \right)^k \sin x,$$

$$J_{-1/2}(x) = \left(\frac{2}{\pi x} \right)^{1/2} \cos x.$$

Funkce $J_{k+1/2}(x)$ (k celé) se tedy dají vyjádřit elementárními funkcemi. Liouville dokázal, že v žádném jiném případě není $J_\nu(x)$ „vyjádřitelné elementárními funkcemi“ (slova v uvozovkách je ovšem nutno precizovat; přesnou formulaci a důkazy viz např. v knihách J. F. Ritt, *Differential algebra* (New York, 1950), J. F. Ritt, *Differential equations from the algebraic standpoint* (New York, 1932)).

III. $J_\nu(x)$ jako funkce proměnných x, ν . Je $J_\nu(x) = \left(\frac{x}{2} \right)^\nu S(x, \nu)$,

$$(15) \quad S(x, \nu) = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2} \right)^{2m}}{m! \Gamma(\nu + m + 1)}.$$

Věta 42. Řada (15) je lokálně stejnoměrně konvergentní v $E \times E$ a tedy je (viz větu 14) $S(x, \nu)$ holomorfní v $E \times E$.

Důkaz. Zvolme čísla $X > 0, K > 0, K$ celé. Dokážeme stejnoměrnou konvergenci v oboru $|x| \leq X, |\nu| \leq K$. Ježto je vždy $\Gamma(s) \neq 0$, existuje číslo $\alpha > 0$ (závislé jen na K) tak, že pro $|\operatorname{Im} s| \leq K, 1 \leq \operatorname{Re} s \leq 2$ je $|\Gamma(s)| \geq \alpha$. Je-li $|\operatorname{Im} s| \leq K, \operatorname{Re} s \geq 1$, píšme $s = s' + m$, kde $m \geq 0$ je celé, $1 \leq \operatorname{Re} s' \leq 2$. Tedy $|\Gamma(s)| = |(s' + m - 1)(s' + m - 2) \dots s' \Gamma(s')| \geq \alpha$. Je-li $|\nu| \leq K$, je $\operatorname{Re}(\nu + m + 1) \geq 1$ pro $m \geq K$. V oboru $|x| \leq X, |\nu| \leq K$ je tedy k řadě

$$\sum_{m=K}^{\infty} \frac{(-1)^m \left(\frac{x}{2} \right)^{2m}}{m! \Gamma(\nu + m + 1)}$$

majorantní řada

$$\sum_{m=K}^{\infty} \left(\frac{X}{2} \right)^{2m} \cdot \frac{1}{\alpha m!},$$

která konverguje.

Poznámka 1. Z věty 42 plyne obdobná věta pro $J_\nu(x)$; ježto však x^ν je pro necelá ν mnohoznačná, je nutná tato modifikace: Budiž A oblast, ve které existuje jednoznačná větev $\arg x$. Pro každé $\nu \in E$ nechť teď $J_\nu(x)$ znamená větev v A , patřící k této větvi $\arg x$. Potom $J_\nu(x)$ je holomorfní v $A \times E$ (tj. pro $x \in A, \nu \in E$).

§ 2

Fundamentální systém řešení Besselovy rovnice

Pro každé v máme řešení $J_\nu(x)$, $J_{-\nu}(x)$ a tato řešení jsou (v rozsahu daném poznámkou na konci § 1) holomorfní funkce x, v . Avšak pro celé v netvoří fundamentální systém. Proto zavedeme další řešení $N_\nu(x)$ tak, aby $N_\nu(x)$ mělo obdobnou vlastnost holomorfnie a aby J_ν, N_ν tvořily fundamentální systém řešení pro každé $v \in E$. Poznamenávám: hodnotám $\nu, -\nu$ odpovídá též diferenciální rovnice, ale budou jim ve většině případů přiřazeny dva různé fundamentální systémy J_ν, N_ν a $J_{-\nu}, N_{-\nu}$.

Lemma 1. *Nechť $f(x, v)$ je holomorfní v bodě $[x_0, v_0]$. Položme $F(x, v) = \frac{f(x, v) - f(x, v_0)}{v - v_0}$ pro $v \neq v_0$, $F(x, v_0) = \left[\frac{\partial f(x, v)}{\partial v} \right]_{v=v_0}$. Potom F je rovněž holomorfní v bodě $[x_0, v_0]$.*

Důkaz. V jistém okolí bodu $[x_0, v_0]$ je

$$f(x, v) = \sum_{j,k=0}^{\infty} a_{jk}(x - x_0)^j (v - v_0)^k.$$

Pro $v \neq v_0$ je tedy

$$(16) \quad F(x, v) = \sum_{j \geq 0, k \geq 1} a_{jk}(x - x_0)^j (v - v_0)^{k-1}.$$

Dále

$$F(x, v_0) = \left[\frac{\partial f(x, v)}{\partial v} \right]_{v=v_0} = \sum_{j=0}^{\infty} a_{j1}(x - x_0)^j;$$

ale to je právě součet řady (16) pro $v = v_0$. Tedy F je dána v celém okolí bodu $[x_0, v_0]$ mocninnou řadou (16).

Následující věta je podstatou tzv. **d'Alembertovy metody**.

Věta 43. *Nechť funkce $p_j(x, v)$ ($j = 0, 1, \dots, n$) jsou holomorfní v $A \times B$ (míněno $x \in A, v \in B$), kde A, B jsou oblasti v E . Nechť $y(x, v)$ je pro každé $v \in B$ řešením rovnice*

$$(17) \quad \sum_{j=0}^n p_j(x, v) y^{(j)} = 0$$

v oblasti A ($y^{(j)}$ značí j -tou derivaci podle x). Nechť y je holomorfní v $A \times B$ a nechť

pro jisté $v_0 \in B$ je $y(x, v_0) = 0$ pro všechna $x \in A$. Pro $x \in A, v \in B$ položme

$$\eta(x, v) = \frac{y(x, v)}{v - v_0} = \frac{y(x, v) - y(x, v_0)}{v - v_0} \quad \text{pro } v \neq v_0,$$

$$\eta(x, v_0) = \left[\frac{\partial y(x, v)}{\partial v} \right]_{v=v_0}.$$

Potom platí:

1. $\eta(x, v)$ je holomorfní v $A \times B$.
2. Pro každé $v \in B$ je $\eta(x, v)$ řešení rovnice (17) v oblasti A .

Důkaz. Tvrzení 1 plyne z lemmatu 1. Značí-li $y^{(j)}$ j -tou parciální derivaci podle x , je pro $v \neq v_0$ (a stále $v \in B, x \in A$)

$$(18) \quad \sum_{j=0}^n p_j(x, v) \frac{y^{(j)}(x, v) - y^{(j)}(x, v_0)}{v - v_0} = 0.$$

Provedme limitní přechod $v \rightarrow v_0$. Je $\lim_{v \rightarrow v_0} p_j(x, v) = p_j(x, v_0)$ a dále

$$\lim_{v \rightarrow v_0} \frac{y^{(j)}(x, v) - y^{(j)}(x, v_0)}{v - v_0} = \left[\frac{\partial}{\partial v} \left(\frac{\partial^j y(x, v)}{\partial x^j} \right) \right]_{v=v_0} =$$

$$= \left[\frac{\partial^j}{\partial x^j} \left(\frac{\partial y(x, v)}{\partial v} \right) \right]_{v=v_0} = \frac{\partial^j}{\partial x^j} \left[\frac{\partial y(x, v)}{\partial v} \right]_{v=v_0} = \frac{\partial^j}{\partial x^j} \eta(x, v_0)$$

(uvědomte si dobře definici parciální derivace), takže z (18) plyne

$$(19) \quad \sum_{j=0}^n p_j(x, v_0) \eta^{(j)}(x, v_0) = 0.$$

Tedy vskutku je pro každé $v \in B$ funkce $\eta(x, v)$ řešením naší rovnice v A . (Pro $v \neq v_0$ viz (18), pro $v = v_0$ viz (19).)

Význam věty je tento: $y(x, v_0)$ je triviální řešení; může se stát, že $\eta(x, v_0)$ není triviální řešení.

Užijme této věty na Besselovu rovnici s indexem ν . Jedno řešení je $J_\nu(x)$. Zvolme určité celé n a vezměme řešení $J_\nu(x) - (-1)^n J_{-\nu}(x)$; toto řešení je nulové pro $\nu = n$. Podle věty 43 sestrojme funkci

$$(20) \quad A_n(x, \nu) = \frac{J_\nu(x) - (-1)^n J_{-\nu}(x)}{\nu - n} \quad \text{pro } \nu \neq n,$$

$$(21) \quad A_n(x, n) = \left[\frac{\partial J_\nu(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=n} - (-1)^n \left[\frac{\partial J_{-\nu}(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=n}.$$

Funkce $J_\nu(x)$, $A_n(x, \nu)$ dávají pro každé ν řešení naší rovnice, mající vlastnost holomorfní precizovanou na konci § 1, a pro necelé ν dávají zřejmě fundamentální systém; dá se dokázat, že tvoří fundamentální systém i pro $\nu = n$. Ale pro celé $\nu \neq n$ nedávají fundamentální systém, ježto v tomto případě je $A_n(x, \nu) = J_\nu(x) \cdot \frac{1 - (-1)^{n+\nu}}{\nu - n}$. Tento nedostatek vznikl tím, že $A_n(x, \nu)$ bylo sestrojeno se zřetelem

k zvolenému číslu n . Proto nahradíme funkci $A_n(x, \nu)$ jinou funkcí $N_\nu(x)$ dvou proměnných x, ν , která se pro každé celé m chová podobně jako $A_m(x, m)$. Podívejme se na vzorec (20) a uvažme: pro n celé, $\nu \rightarrow n$ chová se $\sin \nu\pi = (-1)^n \sin(\nu - n)\pi$ „asymptoticky“ jako $(-1)^n (\nu - n)\pi$ (tím míním, že podíl obou funkcí má limitu 1 pro $\nu \rightarrow n$).

Podobně $\frac{\cos \nu\pi}{\sin \nu\pi} = \frac{\cos(\nu - n)\pi}{\sin(\nu - n)\pi}$ se chová jako $\frac{1}{(\nu - n)\pi}$. Bude proto asi vhodné zavést tuto funkci:

$$(22) \quad N_\nu(x) = \frac{1}{\sin \nu\pi} (J_\nu(x) \cdot \cos \nu\pi - J_{-\nu}(x))$$

pro ν necelé,

$$(23) \quad N_n(x) = \lim_{\nu \rightarrow n} N_\nu(x) \quad \text{pro } n \text{ celé.}$$

(Existenci této limity je ještě nutno dokázat.)

Pro necelé ν tvoří J_ν, N_ν zřejmě fundamentální systém řešení a $N_\nu(x)$ má požadované vlastnosti holomorfní v okolí každého bodu $[x_0, \nu_0]$, kde $x_0 \in E, \nu_0 \in E, x_0 \neq 0, \nu_0$ necelé.¹⁾ Jak je tomu v okolí bodu $[x_0, n]$, kde n je celé? Omezme se na ν kruhu $|\nu - n| < 1$. Pokud ν je necelé, plyne srovnáním vzorců (20), (22)

$$(24) \quad N_\nu(x) = \frac{1}{\pi} \left(A_n(x, \nu) + J_\nu(x) \frac{\cos(\nu - n)\pi - 1}{\nu - n} \right) \frac{\pi(\nu - n)}{\sin \pi(\nu - n)}.$$

Uvědomme si, že $A_n(x, \nu), J_\nu(x)$ jsou holomorfní v jistém okolí bodu $[x_0, n]$. Dále: funkce (proměnné ν) $\frac{\pi(\nu - n)}{\sin \pi(\nu - n)}, \frac{\cos \pi(\nu - n) - 1}{\nu - n}$ jsou holomorfní v bodě $\nu = n$; první z nich má v bodě n hodnotu 1, druhá hodnotu 0 ($\cos(\nu - n)\pi - 1$ má v bodě $\nu = n$ nulový bod násobnosti 2). Tedy pravá strana v (24) je holomorfní v jistém okolí bodu $[x_0, n]$ a v bodech $[x, n]$ má hodnoty (a tedy i limity pro $\nu \rightarrow n$) $\frac{1}{\pi} A_n(x, n)$. Doplním-li tedy definici $N_\nu(x)$ také pro celé $\nu = n$ vzorcem (23) (tedy vzorcem $N_n(x) = \lim_{\nu \rightarrow n} N_\nu(x)$), bude $N_\nu(x)$ holomorfní v okolí každého bodu $[x_0, \nu_0] \in$

¹⁾ Mínilm přirozené větve funkcí $J_\nu(x), N_\nu(x)$ atd., patřící k jisté jednoznačné větvi $\arg x$.

$\in E \times E$, $x_0 \neq 0$ (ať je ν_0 necelé či celé). Dále je pro celé n : $N_n(x) = \frac{1}{\pi} A_n(x, n)$, takže i pro celé $\nu = n$ je $N_\nu(x)$ řešením naší rovnice. Z (21) plyne pro celé n

$$(25) \quad N_n(x) = \frac{1}{\pi} \left[\frac{\partial J_\nu(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=n} - \frac{1}{\pi} (-1)^n \left[\frac{\partial J_{-\nu}(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=n}.$$

To lze psát také takto:

$$(26) \quad N_n(x) = \frac{1}{\pi} \left[\frac{\partial J_\nu(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=n} + \frac{1}{\pi} (-1)^n \left[\frac{\partial J_\nu(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=-n}.$$

Odtud zřejmě $N_n(x) = (-1)^n N_{-n}(x)$ pro celé n . Ještě chceme dokázat, že J_n, N_n tvoří fundamentální systém i pro celé n .

Spočítejme

$$W_\nu(x) = \begin{vmatrix} J_\nu(x) & N_\nu(x) \\ J'_\nu(x) & N'_\nu(x) \end{vmatrix}$$

napřed pro necelé ν . Podle (22) je

$$W_\nu(x) = -\frac{1}{\sin \nu\pi} V_\nu(x),$$

kde

$$V_\nu(x) = \begin{vmatrix} J_\nu & J_{-\nu} \\ J'_\nu & J'_{-\nu} \end{vmatrix}.$$

Z Besselovy rovnice plyne, že

$$\frac{dV_\nu(x)}{dx} = \begin{vmatrix} J_\nu & J_{-\nu} \\ J''_\nu & J''_{-\nu} \end{vmatrix} = -\frac{1}{x} V_\nu(x),$$

a odtud $V_\nu(x) = \frac{C_\nu}{x}$, kde C_ν může záviset na ν , ale nezávisí na x . Z rozvoje (3) dostáváme pro $x \rightarrow 0$

$$J_\nu(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \left(\frac{1}{\Gamma(\nu+1)} + o(1)\right), \quad J'_\nu(x) = \frac{x^{\nu-1}}{2^\nu} \left(\frac{\nu}{\Gamma(\nu+1)} + o(1)\right).$$

Dosazením do $V_\nu(x)$ ihned vypočtete

$$V_\nu(x) = \frac{1}{x} \left(\frac{-2\nu}{\Gamma(\nu+1)\Gamma(1-\nu)} + o(1) \right),$$

ale

$$\frac{v}{\Gamma(v+1)\Gamma(1-v)} = \frac{1}{\Gamma(v)\Gamma(1-v)} = \frac{\sin \pi v}{\pi},$$

takže

$$\frac{C_v}{x} = \frac{1}{x} \left(\frac{-2 \sin \pi v}{\pi} + o(1) \right).$$

Ježto C_v nezávisí na x , je $C_v = -\frac{2 \sin \pi v}{\pi}$,

$$W_v(x) = -\frac{1}{\sin \pi v} \cdot \frac{C_v}{x} = \frac{2}{\pi x}.$$

Tento vzorec byl dokázán pro necelá v ; ale levá strana je při pevném $x \neq 0$ spojitá funkce v , a tedy je $W_v(x) = \frac{2}{\pi x}$ pro každé (i celé) v a každé $x \neq 0$. Tedy jsou $J_v(x)$ $N_v(x)$ lineárně nezávislé pro každé v . Shrňme:

Věta 44. Pro každé v zavedme vedle $J_v(x)$ ještě funkci $N_v(x)$ (pro $x \neq 0$) vzorci (22), (23). Potom platí:

1. $J_v(x), N_v(x)$ tvoří fundamentální systém řešení rovnice $x^2 y'' + xy' + (x^2 - v^2)y = 0$.
2. $\begin{vmatrix} J_v(x) & N_v(x) \\ J'_v(x) & N'_v(x) \end{vmatrix} = \frac{2}{\pi x}$.
3. Pro celé n je $J_{-n}(x) = (-1)^n J_n(x)$, $N_{-n}(x) = (-1)^n N_n(x)$.
4. Pro celé n lze $N_n(x)$ vyjádřit vzorci (25), (26).

5. Budiž $A \subset E$ oblast, ve které existuje jednoznačná větev $\arg x$. Pro každé v nechť teď $J_v(x), N_v(x)$ znamenají ony větve v A , které přísluší zvolené větvi $\arg x$. Potom tyto větve $J_v(x), N_v(x)$ jsou holomorfní funkce x, v v oblasti $A \times E$ (tj. pro $x \in A, v \in E$).

Funkci $N_v(x)$ se říká **Neumannova funkce** (např. Smirnov, Kurs vyšej matematiki III.2). Whittaker a Watson ji značí $Y_v(x)$ a říkají jí **Weberova funkce** (viz E. T. Whittaker, G. N. Watson, A course of modern analysis II). Následkem velké důležitosti Besselovy rovnice a její mnohostranné použitelnosti zaváděli mnozí autoři rozmanitá řešení této rovnice a označovali je různým způsobem, takže při přebírání vzorců z literatury je třeba jisté opatrnosti.

V § 1, bod I jsme odvodili vztahy mezi $J_v, J_{v-1}, J_{v+1}, J'_v$. Ukážeme nyní: Vztahy (6) až (11) z § 1 platí i tehdy, když v nich Besselovy funkce 1. druhu nahradíme Neumannovými funkcemi. Ježto vzorce (10) znamenají totéž jako (6), (8), ježto (11) plyne

z (10) sečtením a odečtením a ježto (7), (9) plynou indukci z (6), (8), stačí dokázat vzorce

$$(27) \quad N'_\nu(x) = \frac{\nu}{x} N_\nu(x) - N_{\nu+1}(x),$$

$$N'_\nu(x) = -\frac{\nu}{x} N_\nu(x) + N_{\nu-1}(x).$$

Ježto při pevném $x \neq 0$ jsou Neumannovy funkce holomorfní funkce ν v E , stačí provést důkaz pro necelá ν (pro celé $\nu = n$ se provede limitní přechod $\nu \rightarrow n$). Pro necelé ν máme (užije se (10))

$$\begin{aligned} N'_\nu &= \frac{1}{\sin \nu\pi} (J'_\nu \cos \nu\pi - J'_{-\nu}) = \\ &= \frac{1}{\sin \nu\pi} \left(\left(\frac{\nu}{x} J_\nu - J_{\nu+1} \right) \cos \nu\pi - \left(\frac{\nu}{x} J_{-\nu} + J_{-\nu-1} \right) \right) = \\ &= \frac{1}{\sin \nu\pi} \frac{\nu}{x} (J_\nu \cos \nu\pi - J_{-\nu}) - \frac{1}{\sin(\nu+1)\pi} (J_{\nu+1} \cos(\nu+1)\pi - J_{-\nu-1}), \end{aligned}$$

což je první vzorec (27). Podobně se dokáže druhý vzorec.

Poznamenejme nakonec, že pro celá k je podle (22) $N_{k+1/2}(x) = (-1)^{k+1} J_{-k-1/2}(x)$.

§ 3

Rozvoj funkce $N_n(x)$ pro celá n

Nechť n je celé. Ježto $N_{-n} = (-1)^n N_n$, můžeme se omezit na případ $n \geq 0$. Užijeme vzorce (26); podle věty 14 můžeme ve vzorci

$$J_\nu(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{2r}}{r! \Gamma(\nu+r+1)}$$

derivovat podle ν člen po členu. Pro $\nu = n$ dostaneme

$$\left[\frac{\partial}{\partial \nu} J_\nu(x) \right]_{\nu=n} = J_n(x) \cdot \log \frac{x}{2} - \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2r}}{r! \Gamma(n+r+1)} \cdot \frac{\Gamma'(n+r+1)}{\Gamma(n+r+1)}.$$

Máme (viz vztah (44), § 3, kap. IV)

$$\frac{1}{\Gamma(s)} = se^{Cs} \prod_{k=1}^{\infty} \left(1 + \frac{s}{k}\right) e^{-s/k}.$$

Označíme-li $L(s)$ jednoznačnou větev $\log \Gamma(s)$ voboru $E - (-\infty, 0)$, která je reálná pro kladné hodnoty s , dostaneme stejně jako při důkazu Stirlingovy formule (str. 145)

$$-L(s) = \text{Log } s + Cs + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\text{Log} \left(1 + \frac{s}{k}\right) - \frac{s}{k} \right),$$

kde Log značí hlavní hodnotu logaritmu a řada vpravo (viz např. odhad $|\text{Log}(1+z) - z| \leq 2|z|^2$ pro $|z| \leq \frac{1}{2}$) je lokálně stejnoměrně konvergentní v oboru $s \in E - \{0, -1, -2, \dots\}$. Je tedy

$$\frac{\Gamma'(s)}{\Gamma(s)} = -C - \frac{1}{s} - \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{1}{s+k} - \frac{1}{k} \right),$$

tj.

$$\frac{\Gamma'(n+r+1)}{\Gamma(n+r+1)} = -C + \sum_{m=1}^{n+r} \frac{1}{m}.$$

Tedy je

$$\left[\frac{\partial}{\partial v} J_v(x) \right]_{v=n} = J_n(x) \log \frac{x}{2} + \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2r}}{r!(n+r)!} \left(C - \sum_{m=1}^{n+r} \frac{1}{m} \right).$$

Dále je třeba vypočítat

$$\begin{aligned} \left[\frac{\partial}{\partial v} J_v(x) \right]_{v=-n} &= J_{-n}(x) \log \frac{x}{2} + \\ &+ \left(\frac{x}{2}\right)^{-n} \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{2r}}{r!} \left[\frac{d}{dv} \frac{1}{\Gamma(v+r+1)} \right]_{v=-n}. \end{aligned}$$

Vpravo budu napřed sčítat přes $r \geq n$; dostanu

$$\begin{aligned} - \left(\frac{x}{2}\right)^{-n} \sum_{r=n}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{2r}}{r! \Gamma(-n+r+1)} \cdot \frac{\Gamma'(-n+r+1)}{\Gamma(-n+r+1)} &= \\ = (-1)^{n+1} \sum_{q=0}^{\infty} \frac{(-1)^q \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2q}}{(n+q)! q!} \cdot \frac{\Gamma'(q+1)}{\Gamma(q+1)} \end{aligned}$$

(zavedu $r = n + q$) a zde je jako výše

$$\frac{\Gamma'(q+1)}{\Gamma(q+1)} = \sum_{m=1}^q \frac{1}{m} - C.$$

Zbývá ještě součet

$$S = \left(\frac{x}{2}\right)^{-n} \sum_{r=0}^{n-1} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{2r}}{r!} \left[\frac{d}{dv} \frac{1}{\Gamma(v+r+1)} \right]_{v=-n}.$$

Přímý výpočet $\frac{d}{dv} \frac{1}{\Gamma(v+r+1)} = -\frac{\Gamma'(v+r+1)}{(\Gamma(v+r+1))^2}$ s dosazením $v = -n$ zde ne-

vede k cíli, ježto se ocitáme v pólu funkce Γ .

Víme z § 3, kap. IV, že v bodě $s = -k$, $k = 0, 1, 2, \dots$ má funkce Γ jednoduchý pól s residuem $b_k = \frac{(-1)^k}{k!}$, tj. v jistém okolí bodu $s = -k$ je

$$\Gamma(s) = \frac{b_k}{s+k} + g_k(s),$$

kde g_k je funkce holomorfní v bodě $-k$. Je tedy

$$\frac{\Gamma'(s)}{(\Gamma(s))^2} = \frac{-\frac{b_k}{(s+k)^2} + g'_k(s)}{\frac{b_k^2}{(s+k)^2} + \frac{2b_k}{(s+k)}g_k(s) + g_k^2(s)},$$

a tedy

$$\lim_{s \rightarrow -k} \frac{\Gamma'(s)}{\Gamma^2(s)} = -\frac{1}{b_k} = -(-1)^k k!,$$

takže

$$\left[\frac{d}{dv} \frac{1}{\Gamma(v+r+1)} \right]_{v=-n} = (-1)^{n-r-1} (n-r-1)!, \quad 0 \leq r < n.$$

Tím je vypočten součet S . Z těchto výpočtů plyne tedy:

Věta 45. Pro celé $n \geq 0$, $x \neq 0$ je

$$\begin{aligned} \pi N_n(x) &= 2 J_n(x) \log \frac{x}{2} + \\ &+ \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2r}}{r!(n+r)!} \left(2C - \sum_{m=1}^{n+r} \frac{1}{m} - \sum_{m=1}^r \frac{1}{m} - \sum_{r=0}^{n-1} \left(\frac{x}{2}\right)^{2r-n} \frac{(n-r-1)!}{r!} \right). \end{aligned}$$

Speciálně

$$\pi N_0(x) = 2 J_0(x) \log \frac{x}{2} + 2 \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{2r}}{(r!)^2} \left(C - \sum_{m=1}^r \frac{1}{m} \right).$$

§ 4

Řešení Besselovy rovnice Laplaceovou metodou. Hankelovy funkce

Do rovnice $x^2 y'' + xy' + (x^2 - \nu^2) y = 0$ zavedme novou neznámou funkci w rovnici $y = x^\nu w$ (viz § 6, kap. III, věty 28, 30). Ihned zjistíte, že pro w dostáváme rovnici

$$(28) \quad xw'' + (2\nu + 1)w' + xw = 0,$$

kteřou lze řešit Laplaceovou metodou z kap. V, § 1. (Vztah obou rovnic je ovšem tento: Jestliže mám v nějaké oblasti $\Omega \subset E - \{0\}$ jednoznačnou větev x^ν a holomorfní funkci w , potom $y = x^\nu w$ je řešení Besselovy rovnice v Ω tehdy a jen tehdy, kdy w je v Ω řešením rovnice (28).) V označení kap. V, § 1 je pro rovnici (28) $P(z) = z^2 + 1$, $Q(z) = (2\nu + 1)z$, tedy

$$\frac{Q(z)}{P(z)} = \left(\nu + \frac{1}{2} \right) \left(\frac{1}{z - i} + \frac{1}{z + i} \right), \quad A = 0,$$

$$\alpha_1 = i, \quad \alpha_2 = -i, \quad A_1 = A_2 = \nu + \frac{1}{2}.$$

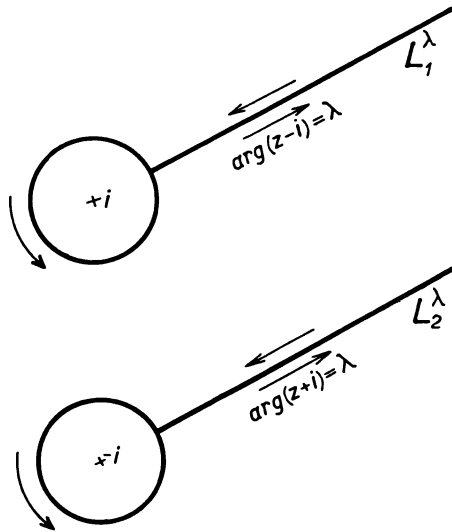
Místo $(z + i)^e (z - i)^e$ budu psát též $(z^2 + 1)^e$; musím přitom ovšem argumenty volit tak, aby $\arg(z^2 + 1) = \arg(z - i) + \arg(z + i)$. Jestliže $\nu + \frac{1}{2}$ není celé kladné číslo, tj. jestliže

$$(29) \quad \nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots,$$

můžeme sestrojít v libovolné polorovině $\frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda$ (λ dané reálné číslo) fundamentální systém řešení rovnice (28) (viz obr. 18)

$$(30) \quad w_{1,\nu}^{(\lambda)}(x) = \int_{L_1^\lambda} (z^2 + 1)^{\nu-1/2} e^{xz} dz, \quad w_{2,\nu}^{(\lambda)}(x) = \int_{L_2^\lambda} (z^2 + 1)^{\nu-1/2} e^{xz} dz.$$

K tomu je třeba ještě něco dodat: na L_1^λ je určen $\arg(z - i)$, a tedy též $(z - i)^{\nu-1/2}$. Abychom určili $(z + i)^{\nu-1/2}$ na L_1^λ , stačí ve smyslu kap. V, § 1 zvolit hodnotu $(z + i)^{\nu-1/2}$ v bodě $z = i$; zvolme $[\arg(z + i)]_{z=i} = \frac{\pi}{2}$, tedy $[(z + i)^{\nu-1/2}]_{z=i} = 2^{\nu-1/2} \cdot \exp\left(i \frac{\pi}{2} \left(\nu - \frac{1}{2}\right)\right)$ ($\arg 2 = 0$). Pro L_2^λ volme obdobně $[\arg(z - i)]_{z=-i} = -\frac{\pi}{2}$, $[(z - i)^{\nu-1/2}]_{z=-i} = 2^{\nu-1/2} \cdot \exp\left(-i \frac{\pi}{2} \left(\nu - \frac{1}{2}\right)\right)$ ($\arg 2 = 0$).



Obr. 18.

Ještě jedna poznámka je nutná: Pro $\lambda = -\frac{\pi}{2} + 2k\pi$ (k celé) by L_1^λ obsahovala bod $-i$; tomu se vyhneme po malé polokružnici (aby $w_{1,\nu}^{(\lambda)}$ bylo úplně stanoveno, musím si jednu z obou polokružnic vybrat). Podobně u L_2^λ pro $\lambda = \frac{\pi}{2} + 2k\pi$ (k celé). Funkce $w_{j,\nu}^{(\lambda)}$ ($j = 1, 2$) budeme pojímat jako holomorfní funkce s definičním oborem

$$(31) \quad \frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda.$$

Prozatím budeme předpokládat, že platí (29), takže funkce (30) dávají v uvedené polorovině fundamentální systém řešení (28); tedy $x^\nu w_{j,\nu}^{(\lambda)}(x)$ dávají v této polorovině

fundamentální systém řešení rovnice Besselovy (hodnota x^ν je určena podmínkou (31)). Zvláště důležitý je případ $\lambda = \pi$, kdy (31) má tvar $-\frac{\pi}{2} < \arg x < \frac{\pi}{2}$. Zavedme proto tuto definici: $w_{1,\nu}(x)$, $w_{2,\nu}(x)$ nechť jsou funkce analytické a holomorfní neomezeně pokračovatelné v $E - \{0\}$, pro něž pro $-\frac{\pi}{2} < \arg x < \frac{\pi}{2}$ je

$$(32) \quad w_{1,\nu}(x) = w_{1,\nu}^{(\pi)}(x), \quad w_{2,\nu}(x) = w_{2,\nu}^{(\pi)}(x).$$

Tím jsou zároveň $w_{1,\nu}$, $w_{2,\nu}$ „očíslovány“, neboť jsou dány jejich elementy $e^{a \cdot \alpha}$ pro $\alpha = \arg a$, $-\frac{\pi}{2} < \alpha < \frac{\pi}{2}$.

Analytické funkce $w_{j,\nu}(x)$ máme vyjádřeny integrály $w_{j,\nu}^{(\pi)}(x)$ pro $-\frac{\pi}{2} < \arg x < \frac{\pi}{2}$. Zajímá nás otázka, pro která λ můžeme vyjádřit hodnoty $w_{j,\nu}(x)$ pro $\frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda$ pomocí integrálu $w_{j,\nu}^{(\lambda)}(x)$ (tím bychom rozšířili interval pro $\arg x$, pro něž hodnoty $w_{j,\nu}(x)$ lze vyjádřit integrály tvaru (30)). Ježto půjde o přechod od hodnoty $\lambda = \pi$ k jiné hodnotě λ , bude pro $w_{1,\nu}(x)$ asi nepříjemné, když mezi π , λ bude ležet nějaká hodnota tvaru $-\frac{\pi}{2} + 2k\pi$, k celé (udělejte si náčrtek). Proto se u $w_{1,\nu}$ omezíme na interval

$$-\frac{\pi}{2} < \lambda < \frac{3\pi}{2},$$

a podobně se u $w_{2,\nu}$ omezíme na interval $\frac{\pi}{2} < \lambda < \frac{5\pi}{2}$. Pomůže nám toto:

Lemma 2. *Nechť λ_1, λ_2 leží v intervalu $\left(-\frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}\right)$ a nechť $0 < \lambda_2 - \lambda_1 < \pi$.*

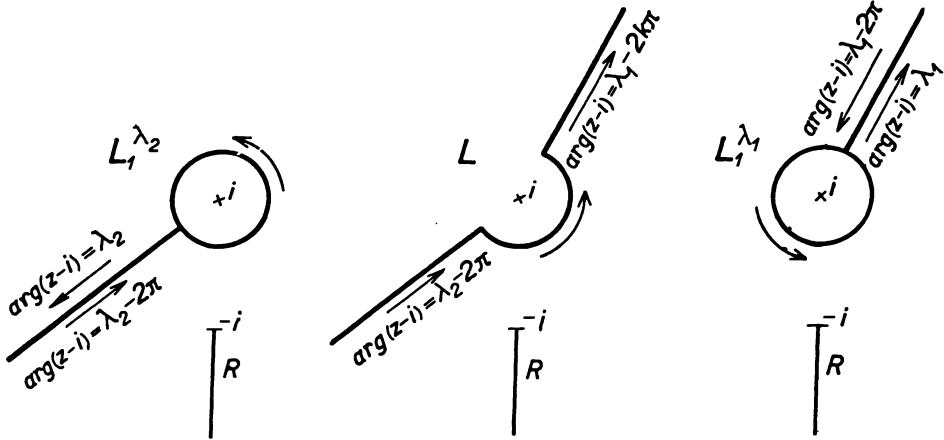
Potom pro

$$(33) \quad \frac{\pi}{2} - \lambda_1 < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda_2$$

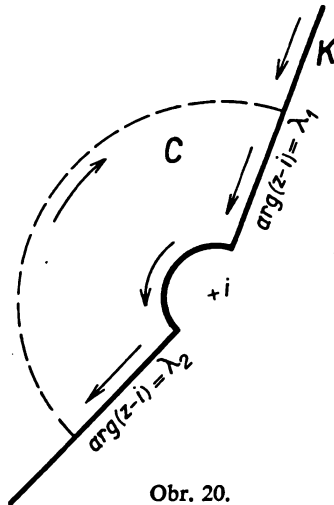
(to je neprázdný interval pro $\arg x$) je

$$w_{1,\nu}^{(\lambda_1)}(x) = w_{1,\nu}^{(\lambda_2)}(x).$$

Důkaz. Naznačme dráhy $L_1^{\lambda_1}$, $L_1^{\lambda_2}$ a pomocnou dráhu L . Budeme pracovat v $E - R$ (viz obr. 19). Na obrázku pro L (obr. 19) je k celé číslo. Čtenář si sám rozváží, že z podmínky $0 < \lambda_2 - \lambda_1 < \pi$ plyne $k = 0$ (to je důležité!). Odtud snadno plyne, že $\int_{L_1^{\lambda_2}} e^{zx}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz - \int_L \dots = \int_K \dots$, kde K je vyznačeno na obr. 20. Dokážeme, že $\int_K \dots = 0$. K tomu cíli sestrojíme oblouk $C: z - i = re^{-it}$, $-\lambda_2 \leq t \leq \leq -\lambda_1$, užijeme Cauchyovy věty, a potom dokážeme, že $\int_C \dots$ má pro $r \rightarrow +\infty$ limitu 0.



Obr. 19.



Obr. 20.

Poslední tvrzení dokážeme takto: necht x je dané číslo takové, že platí (33). Pišme

$$\min \left(\arg x + \lambda_1 - \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2} - \arg x - \lambda_2 \right) = \delta; \text{ je } \delta > 0.$$

Na celém oblouku C je

$$\frac{\pi}{2} + \delta \leq \arg x + \lambda_1 \leq \arg x + \lambda \leq \arg x + \lambda_2 \leq \frac{3\pi}{2} - \delta,$$

takže $\cos(\arg x + \lambda) \leq -\sin \delta$, a tedy na C je $|e^{xz}| \leq e^{-r|x|\sin\delta}$ a odtud tvrzení snadno plyne. Tedy $\int_{L_1^{\lambda_1}} \dots = \int_L \dots$ a podobně dokážeme $\int_{L_1^{\lambda_2}} \dots = \int_L \dots$

Z lemmatu 2 nyní plyne:

Věta 46. Je-li $-\frac{\pi}{2} < \lambda < \frac{3\pi}{2}$, potom pro $\frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda$ je $w_{1,v}^{(\lambda)}(x) = w_{1,v}(x)$.

Důkaz. Je-li $\lambda = \pi$, platí tvrzení podle definice. Je-li $\pi < \lambda < \frac{3\pi}{2}$, užijí lemmatu pro $\lambda_2 = \lambda$, $\lambda_1 = \pi$. Je-li $-\frac{\pi}{2} < \lambda < \pi$, lze zřejmě nalézt λ' tak, že $0 < \pi - \lambda' < \pi$, $0 < \lambda' - \lambda < \pi$, načež užijí lemmatu dvakrát: napřed na dvojici λ', π , potom na λ, λ' .

Význam věty je tento: Je-li $-\pi < \arg x < 2\pi$, lze zřejmě nalézt $\lambda \in \left(-\frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}\right)$ tak, že $\frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda$, načež hodnota $w_{1,v}(x)$ (příslušná k dané hodnotě $\arg x$) je dána integrálem $w_{1,v}^{(\lambda)}(x)$.

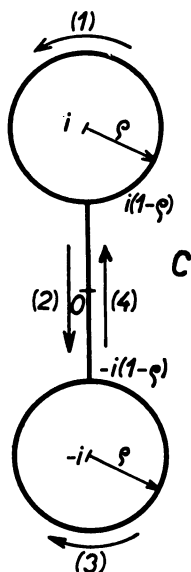
Obdobně bychom dokázali:

Věta 47. Je-li $\frac{\pi}{2} < \lambda < \frac{5}{2}\pi$, potom pro $\frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda$ je $w_{2,v}^{(\lambda)}(x) = w_{2,v}(x)$. Z toho zase plyne: Je-li $-2\pi < \arg x < \pi$, lze hodnotu $w_{2,v}(x)$ vyjádřit integrálem $w_{2,v}^{(\lambda)}(x)$ pro vhodné $\lambda \in \left(\frac{\pi}{2}, \frac{5}{2}\pi\right)$.

V kap. V, § 1 jsme mluvili také o řešeních Laplaceovy rovnice křivkovými integrály, kde integrační dráha je křivka konečné délky, neprocházející body $\alpha_1, \dots, \alpha_n$; viz text u obr. 12, str. 178. Ježto u rovnice (28) je $A_1 = A_2 = v - \frac{1}{2}$, můžeme použít křivky $C = (1) + (2) + (3) + (4)$ z obr. 21: křivka začíná v bodě $i(1 - \varrho)$ ($0 < \varrho < 1$), proběhne jednou kružnicí o středu i v kladném smyslu, potom úsečkou od $i(1 - \varrho)$ do $-i(1 - \varrho)$, potom kružnicí o středu $-i$ v záporném smyslu a konečně úsečkou od $-i(1 - \varrho)$ do $i(1 - \varrho)$. Potom funkce

$$(34) \quad F_v(x) = \int_C e^{xz}(z^2 + 1)^{v-1/2} dz$$

je řešením rovnice (28). $F_\nu(x)$ je zřejmě spojitá funkce x, ν a má spojité parciální derivace, a tedy podle věty 13 je holomorfní v $E \times E$. Abychom jednoznačně stanovili funkci (34), musíme ještě určit větev $\arg(z^2 + 1)$ podél C . Na přímých částech dráhy je $z^2 + 1 > 0$, volme tedy v počátečním bodě dráhy $\arg(z^2 + 1) = 0$; na části (2) bude potom $\arg(z^2 + 1) = 2\pi$, na části (4) bude $\arg(z^2 + 1) = 0$. Tím je $F_\nu(x)$ jednoznačně určeno (nezávislost na ϱ pro $0 < \varrho < 1$ plyne z Cauchyovy věty).



Obr. 21.

Předpokládejme na okamžik, že ν není ani celé, ani tvaru $k + \frac{1}{2}$ s celým k . Potom rovnice (28) má fundamentální systém řešení $x^{-\nu} J_\nu(x)$, $x^{-\nu} J_{-\nu}(x)$. První je celá funkce, druhá je mnohoznačná (je součinem $x^{-2\nu}$ a celé funkce). Ježto celá funkce $F_\nu(x)$ je jejich lineární kombinací, je nutně

$$(35) \quad F_\nu(x) = a(\nu) J_\nu(x) \cdot \left(\frac{x}{2}\right)^{-\nu} = a(\nu) \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k \left(\frac{x}{2}\right)^{2k}}{k! \Gamma(\nu + k + 1)}.$$

Abychom vypočítali $a(\nu)$, dosaďte $x = 0$:

$$(36) \quad F_\nu(0) = \frac{a(\nu)}{\Gamma(\nu + 1)}.$$

Máme vypočítat $F_\nu(0)$. Předpokládejme na okamžik ještě $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$; potom integrály přes kružnice mají pro $\varrho \rightarrow 0+$ limitu 0, tedy (míněně integrál přes úsečku)

$$(37) \quad F_\nu(x) = (1 - e^{2\pi i(\nu-1/2)}) \int_{-i}^i e^{xz}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz,$$

$\arg(z^2 + 1) = 0$.

Položíme-li $z = it$, $\arg(1 - t^2) = 0$, máme

$$(38) \quad F_\nu(x) = i(1 - e^{2\pi i(\nu-1/2)}) \int_{-1}^1 e^{itx}(1 - t^2)^{\nu-1/2} dt.$$

Dosaďme $x = 0$; substituce $t = u^{1/2}$ pro $0 < t < 1$ dává

$$\int_{-1}^1 (1 - t^2)^{\nu-1/2} dt = 2 \int_0^1 \dots = \int_0^1 (1 - u)^{\nu-1/2} u^{-1/2} du = \frac{\Gamma\left(\nu + \frac{1}{2}\right) \Gamma\left(\frac{1}{2}\right)}{\Gamma(\nu + 1)}.$$

Ježto $\frac{1}{\Gamma(\nu + 1)} \neq 0$, dostáváme srovnáním s (36)

$$(39) \quad a(\nu) = i(1 - e^{2\pi i(\nu-1/2)}) \Gamma\left(\nu + \frac{1}{2}\right) \sqrt{\pi}.$$

Ježto $2\pi i\left(\nu - \frac{1}{2}\right) = 2\pi i\left(\nu + \frac{1}{2}\right) - 2\pi i$, dostaneme

$$a(\nu) = 2e^{\pi i(\nu+1/2)} \sin \pi\left(\nu + \frac{1}{2}\right) \cdot \Gamma\left(\nu + \frac{1}{2}\right) \sqrt{\pi}$$

a odtud (upravím součin sinu a Γ podle (46) kap. IV)

$$(40) \quad F_\nu(x) = \int_c e^{xz}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz = \frac{2\pi^{3/2} e^{\pi i(\nu+1/2)}}{\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)} \left(\frac{x}{2}\right)^{-\nu} J_\nu(x).$$

Tento vzorec jsme dokázali pro $x \in E$ a např. pro $0 < \nu < \frac{1}{2}$. Ježto však obě strany jsou celé funkce ν , platí vzorec (40) v $E \times E$. (Pro $\nu = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$ jsou ovšem obě strany rovny nule.)

Podotkněme ještě, že z (35), (36), (39) plyne pěkná formule

$$(41) \quad \int_{-1}^1 e^{itx}(1-t^2)^{\nu-1/2} dt = \sqrt{\pi} \Gamma\left(\nu + \frac{1}{2}\right) J_{\nu}(x) \left(\frac{x}{2}\right)^{-\nu},$$

kde $\arg(1-t^2) = 0$. Dokázali jsme ji pro $x \in E$, $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, $\nu \neq \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, 2, \dots$. Ježto však obě strany jsou (při pevném x) holomorfní v polorovině $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, platí (41) pro $x \in E$, $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$. Z téhož důvodu platí též (38) pro $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$.

Předpokládejme nyní opět, že

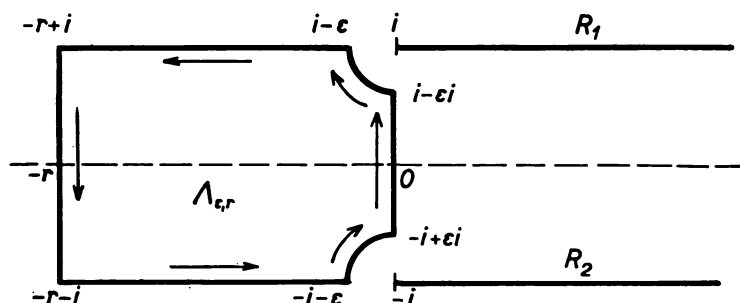
$$\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$$

Potom funkce $w_{1,\nu}, w_{2,\nu}$ dávají fundamentální systém řešení, a tedy funkce (40) je jejich lineární kombinací s konstantními koeficienty, které teď vypočteme. Předpokládejme, že $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$. Potom $w_{j,\nu}(x) = w_{j,\nu}^{(\pi)}(x)$ ($j = 1, 2$), a pravá strana je integrál (30) přes dráhu L_j^{π} . Jestliže $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, můžeme nechat poloměr kružnice na L_j^{π} konvergovat k nule a obdržíme

$$(42) \quad w_{j,\nu}(x) = (1 - e^{-2\pi i(\nu-1/2)}) \int_{L'_j} e^{xz}(z^2+1)^{\nu-1/2} dz \quad (j = 1, 2).$$

Na L'_1 je $\arg(z+1)$ rovný $\frac{\pi}{2}$ pro $z = i$, na L'_2 je $\arg(z-i)$ rovný $-\frac{\pi}{2}$ pro $z = -i$.

Volme nyní $0 < \varepsilon < 1$, $r > 1$ a označme $A_{\varepsilon,r}$ dráhu na obr. 22. Veďme ještě polopřímky R_1, R_2 z bodů $i, -i$ rovnoběžné s reálnou osou. V $E - R_1$ volme



Obr. 22.

tu větev $\arg(z - i)$, která v bodě $-i$ má hodnotu $-\frac{\pi}{2}$, takže v $E - R_1$ je $-2\pi < \arg(z - i) < 0$. V $E - R_2$ volme tu větev $\arg(z + i)$, která v bodě i má hodnotu $\frac{\pi}{2}$, takže v $E - R_2$ je $0 < \arg(z + i) < 2\pi$. Na úsečce od $-i + i\varepsilon$ do $i - i\varepsilon$ je $\arg(z - i) = -\frac{\pi}{2}$, $\arg(z + i) = \frac{\pi}{2}$, tedy $\arg(z^2 + 1) = 0$. Tedy $\arg(z - i)$, $\arg(z + i)$ jsou na úsečkách dráhy $\Lambda_{\varepsilon, r}$ (nemluvíme o úsečce od $-r + i$ do $-r - i$) voleny stejně jako na integračních drahách v (37), (42), s jedinou výjimkou: na L'_1 je $\arg(z - i) = \pi$, na příslušné úsečce dráhy $\Lambda_{\varepsilon, r}$ je $\arg(z - i) = -\pi$. Je

$$\int_{\Lambda_{\varepsilon, r}} e^{xz}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz = 0.$$

Provedme limitní přechod $\varepsilon \rightarrow 0+$, $r \rightarrow +\infty$. Ježto $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, $\operatorname{Re} x > 0$, konvergují integrály přes čtvrtkružnice a přes úsečku od $-r + i$ do $-r - i$ k nule, a dostáváme

$$\int_{-i}^{+i} e^{xz}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz - \int_{L'_2} \dots + e^{-2\pi i(\nu-1/2)} \int_{L'_1} \dots = 0.$$

Násobme $1 - e^{2\pi i(\nu-1/2)}$ a dostaneme s použitím (40), (37), (42)

$$(43) \quad \frac{2\pi^{3/2} e^{\pi i(\nu+1/2)}}{\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)} \left(\frac{x}{2}\right)^{-\nu} J_{\nu}(x) = w_{1,\nu}(x) - e^{2\pi i(\nu-1/2)} w_{2,\nu}(x).$$

To jsme dokázali prozatím pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$, $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, $\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$. Vezměme nyní některé x s $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$, takže $\operatorname{Re} x > 0$. V oboru $\Omega = E - \left\{\frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots\right\}$ konvergují integrály $w_{1,\nu}^{(\pi)}(x)$, $w_{2,\nu}^{(\pi)}(x)$ (viz (30)) lokálně stejnoměrně, a tedy je pravá strana v (43) holomorfní funkce ν v Ω ; totéž platí pro $\nu \in \Omega$, $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$. Ale při pevném $\nu \in \Omega$ jsou $w_{1,\nu}$, $w_{2,\nu}$, jakož i levá strana, holomorfně nemezeně pokračovatelné v $E - \{0\}$. Tedy:

$$(43) \text{ platí pro všechna } \nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots, \quad x \in E - \{0\}.$$

Pro $\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$ zavedme nový fundamentální systém řešení Besselovy rovnice

$$(44) \quad \begin{cases} H_\nu^{(1)}(x) = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)}{\pi^{3/2}} e^{-\pi i(\nu+1/2)} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu w_{1,\nu}(x), \\ H_\nu^{(2)}(x) = -\frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)}{\pi^{3/2}} e^{\pi i(\nu+1/2)} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu w_{2,\nu}(x) \end{cases}$$

(uvažme, že $\frac{1}{2} - \nu$ není pólem funkce Γ). Tedy (viz (43))

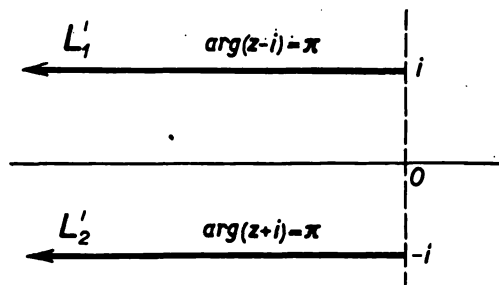
$$(45) \quad J_\nu(x) = \frac{1}{2} (H_\nu^{(1)}(x) + H_\nu^{(2)}(x)).$$

Pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$ je

$$(46) \quad \begin{cases} H_\nu^{(1)}(x) = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)}{\pi^{3/2}} e^{-\pi i(\nu+1/2)} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \int_{L_1} e^{xz} (z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz, \\ H_\nu^{(2)}(x) = -\frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)}{\pi^{3/2}} e^{\pi i(\nu+1/2)} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \int_{L_2} e^{xz} (z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz. \end{cases}$$

Chtěli bychom ještě vhodným způsobem doplnit definici těchto funkcí pro $\nu = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$. Z kap. V víme, že pro $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$ je dvojice funkcí

$$(47) \quad \int_{L'_j} e^{xz} (z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz \quad (j = 1, 2)$$



Obr. 23.

fundamentálním systémem řešení rovnice (28) pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$ (L'_1, L'_2 viz na obr.

23). Necháme-li poloměr kružnice na L'_j konvergovat k nule, dostaneme způsobem už opětovně použitým $\int_{L'_j} \dots = (1 - e^{-2\pi i(\nu-1/2)}) \int_{L'_j} \dots$. Můžeme tedy pro $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, $\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$ vyjádřit $H_\nu^{(j)}$ pomocí $\int_{L'_j} \dots$. Upravme koeficient

$$\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right) (1 - e^{-2\pi i(\nu-1/2)}) = 2e^{-\pi i\nu} \Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right) \sin \pi\left(\frac{1}{2} - \nu\right) = \frac{2e^{-\pi i\nu} \pi}{\Gamma\left(\frac{1}{2} + \nu\right)}$$

a dostaneme pro $\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$, $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$, $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$

$$(48) \quad \begin{cases} H_\nu^{(1)}(x) = -\frac{2i}{\sqrt{\pi}} \cdot \frac{e^{-2\pi i\nu}}{\Gamma\left(\nu + \frac{1}{2}\right)} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \int_{L'_1} e^{xz}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz, \\ H_\nu^{(2)}(x) = -\frac{2i}{\sqrt{\pi}} \cdot \frac{1}{\Gamma\left(\nu + \frac{1}{2}\right)} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \int_{L'_2} e^{xz}(z^2 + 1)^{\nu-1/2} dz. \end{cases}$$

Ale zde tvoří pravé strany fundamentální systém řešení Besselovy rovnice i pro $\nu = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \dots$. Proto rozšíříme definici funkcí $H_\nu^{(j)}$ i na hodnoty $\nu = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \dots$, a to rovnicemi (48). Tedy platí:

Věta 48. Pro každé $\nu \in E$ existují dvě funkce $H_\nu^{(1)}(x)$, $H_\nu^{(2)}(x)$ analytické a neomezeně holomorfně pokračovatelné v $E - \{0\}$, které jsou pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$ dány rovnicemi (46), je-li $\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$, a rovnicemi (48), je-li $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$. Pro každé $\nu \in E$ tvoří $H_\nu^{(1)}(x)$, $H_\nu^{(2)}(x)$ fundamentální systém řešení Besselovy rovnice s indexem ν .

Těmto funkcím se říká **Hankelovy funkce**. Dokážeme později, že $H_\nu^{(j)}(x)$ mají jako funkce x, ν tytéž vlastnosti holomorfnosti jako J_ν, N_ν (viz větu 44). Ale zatím se spokojíme dvěma jednoduchými fakty:

Lemma 3. Pro každé x , pro něž $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$, jsou $H_\nu^{(1)}(x)$, $H_\nu^{(2)}(x)$ celé funkce proměnné ν .

Důkaz. Integrály v (46) jsou lokálně stejnoměrně konvergentní (jakožto funkce v při pevném x s $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$) v E , tedy to jsou celé funkce; $\Gamma\left(\frac{1}{2} - \nu\right)$ je holomorfní v oblasti $\Omega_1 = E - \left\{\frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \dots\right\}$. Za druhé: integrály v (48) jsou lokálně stejnoměrně konvergentní v oblasti Ω_2 , dané nerovností $\operatorname{Re} \nu > -\frac{1}{2}$. Tedy $H_\nu^{(j)}(x)$ jsou holomorfní funkce v Ω_1 i v Ω_2 , ale $\Omega_1 \cup \Omega_2 = E$.

Lemma 4. Pro všechna $x \in E - \{0\}$ a všechna $\nu \in E$ je

$$(49) \quad J_\nu(x) = \frac{1}{2} (H_\nu^{(1)}(x) + H_\nu^{(2)}(x)).$$

Důkaz. Víme, že (49) platí pro $x \neq 0$, $\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \dots$. Vezměme nějaké x , $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$. Ježto obě strany v (49) jsou celé funkce ν , platí (49) pro všechna ν , pokud $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$. Ježto pak při daném ν jsou obě strany holomorfně neomezeně pokračovatelné v $E - \{0\}$ (jakožto funkce x), platí (49) pro všechna $x \in E - \{0\}$.

§ 5

Asymptotické rozvoje funkcí $H_\nu^{(j)}$, J_ν , N_ν

Vyšetřím podle kap. V, § 2 asymptotické rozvoje funkcí $H_\nu^{(1)}(x)$, $H_\nu^{(2)}(x)$. Výpočty provedu pro $H_\nu^{(1)}(x)$; analogické výpočty pro $H_\nu^{(2)}(x)$ přenechávám čtenáři. Budiž stále

$$\nu \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$$

Budiž λ jakékoliv reálné číslo. Vyjdu z $w_{1,\nu}^{(\lambda)}$, a to z integrálu (30) ($L_1^{(\lambda)}$ je dráha I. typu). Jde tedy o asymptotický vzorec (37), str. 189, platný pro $\frac{\pi}{2} - \lambda + \delta < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda - \delta$ ($0 < \delta < \frac{\pi}{2}$). Zde je $n = 2$, $A = 0$, $\alpha_1 = i$, $\alpha_2 = -i$, $A_1 = A_2 =$

$= v + \frac{1}{2}$; čísla b_{1j} jsou určena rozvojem

$$\sum_{j=0}^{\infty} b_{1j} z^j = (z + \alpha_1 - \alpha_2)^{v-1} = (z + 2i)^{v-1/2} = b_{10} \left(1 + \frac{z}{2i}\right)^{v-1/2},$$

kde b_{10} je zvolená hodnota $[(z + 2i)^{v-1/2}]_{z=0}$ a $\left(1 + \frac{z}{2i}\right)^{v-1/2}$ je dána pro $|z| < 2$

binomickou řadou (tj. je to ona větev, která pro $z = 0$ má hodnotu 1). Ale hodnotu b_{10} jsme již stanovili; podle počátku § 4 v kap. V je to námi zvolená hodnota $[(z + i)^{v-1/2}]_{z=i}$, tedy podle str. 205 $b_{10} = 2^{v-1/2} e^{1/2\pi i(v-1/2)}$. Odtud a z binomické řady plyne

$$b_{1j} = 2^{v-1/2} e^{1/2\pi i(v-1/2)} \cdot \binom{v - \frac{1}{2}}{j} \cdot \left(\frac{-i}{2}\right)^j.$$

Nyní napíšeme vzorec (37) str. 189 pro $w_{1,v}^{(\lambda)}$: Pro $\frac{\pi}{2} - \lambda + \delta < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda - \delta$, $|x| > \delta$ je

$$(50) \quad w_{1,v}^{(\lambda)}(x) = 2^{v-1/2} e^{1/2\pi i(v-1/2)} \cdot 2\pi i \frac{e^{xi}}{x^{v+1/2}} \cdot \left\{ \sum_{j=0}^q \binom{v - \frac{1}{2}}{j} \frac{1}{\Gamma\left(\frac{1}{2} - v - j\right)} \left(\frac{-i}{2x}\right)^j + \Delta \right\},$$

kde

$$(51) \quad |\Delta| < \frac{c(v, \lambda, \delta, q)}{|x|^{q+1}}.$$

(Nyní značíme c tzv. absolutní kladné konstanty, tj. docela určitá čísla; závisí-li nějaké kladné číslo na parametrech α, β, γ , značíme je $c(\alpha, \beta, \gamma)$ apod.)

Všimněme si nyní analytické funkce $w_{1,v}(x)$ pro $-\pi < \arg x < 2\pi$. Víme toto (věta 46):

$$\text{Je-li } -\frac{\pi}{2} < \lambda < \frac{3\pi}{2}, \frac{\pi}{2} - \lambda < \arg x < \frac{3\pi}{2} - \lambda, \text{ je } w_{1,v}(x) = w_{1,v}^{(\lambda)}(x). \text{ Budiž}$$

$0 < \delta < \frac{\pi}{2}$; ukážeme toto: pro $-\pi + \delta < \arg x < 2\pi - \delta$, $|x| > \delta$ je $w_{1,v}(x)$

dáno pravou stranou v (50), kde

$$|A| < \frac{c(v, \delta, q)}{|x|^{q+1}}.$$

Důkaz. Zvolme $\lambda_1 = -\frac{\pi}{2} + \frac{\delta}{2}$, $\lambda_2 = \frac{\pi}{2}$, $\lambda_3 = \frac{3\pi}{2} - \frac{\delta}{2}$.

Intervaly

$$i_1 = \left(\frac{\pi}{2} - \lambda_1 + \frac{\delta}{4}, \frac{3\pi}{2} - \lambda_1 - \frac{\delta}{4} \right) = \left(\pi - \frac{\delta}{4}, 2\pi - \frac{3\delta}{4} \right),$$

$$i_2 = \left(\frac{\pi}{2} - \lambda_2 + \frac{\delta}{8}, \frac{3\pi}{2} - \lambda_2 - \frac{\delta}{8} \right) = \left(\frac{\delta}{8}, \pi - \frac{\delta}{8} \right),$$

$$i_3 = \left(\frac{\pi}{2} - \lambda_3 + \frac{\delta}{4}, \frac{3\pi}{2} - \lambda_3 - \frac{\delta}{4} \right) = \left(-\pi + \frac{3\delta}{4}, \frac{\delta}{4} \right)$$

pokrývají zřejmě interval $(-\pi + \delta, 2\pi - \delta)$. Je-li tedy $-\pi + \delta < \arg x < 2\pi - \delta$, leží $\arg x$ v některém intervalu i_k ($k = 1, 2, 3$), takže $w_{1,v}(x) = w_{1,v}^{(\lambda_k)}(x)$ a mohou užít vzorce (50). Přitom máme odhad

$$|A(x)| < \frac{1}{|x|^{q+1}} \max_{k=1,2,3} c\left(v, \lambda_k, \frac{\delta}{8}, q\right),$$

a zde λ_k závisí jen na δ .

Abych stanovil asymptotický rozvoj pro $H_v^{(1)}(x)$, násobím pravou stranu v (50) číslem (viz (46))

$$\frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - v\right)}{\pi^{3/2}} e^{-\pi i(v+1/2)} \left(\frac{x}{2}\right)^v.$$

Upravme koeficienty

$$\frac{\Gamma\left(\frac{1}{2} - v\right)}{\Gamma\left(\frac{1}{2} - v - j\right)} = (-1)^j \left(v + \frac{1}{2}\right) \left(v + \frac{3}{2}\right) \dots \left(v + \frac{2j-1}{2}\right),$$

$$\binom{v - \frac{1}{2}}{j} = \frac{1}{j!} \left(v - \frac{1}{2}\right) \left(v - \frac{3}{2}\right) \dots \left(v - \frac{2j-1}{2}\right).$$

Pišme

$$(52) \quad \{v, j\} = \left(v^2 - \left(\frac{1}{2}\right)^2\right) \left(v^2 - \left(\frac{3}{2}\right)^2\right) \dots \left(v^2 - \left(\frac{2j-1}{2}\right)^2\right) = \\ = \prod_{p=-j}^{j-1} \left(v + \frac{1}{2} + p\right), \quad \{v, 0\} = 1.$$

Dostáváme tento výsledek (píši hned také rozvoj pro $H_v^{(2)}$):

Věta 49. *Nechť $v \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \dots$; $0 < \delta < \frac{\pi}{2}$; q celé, $q \geq 0$. Potom platí:*

Pro $-\pi + \delta < \arg x < 2\pi - \delta$, $|x| > \delta$ je

$$(53) \quad H_v^{(1)}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cdot e^{i(x - (1/2)\pi v - (1/4)\pi)} \left(\sum_{j=0}^q \frac{\{v, j\}}{j!} \left(\frac{i}{2x}\right)^j + A_1 \right)$$

a pro $-2\pi + \delta < \arg x < \pi - \delta$, $|x| > \delta$ je

$$(54) \quad H_v^{(2)}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cdot e^{-i(x - v(1/2)\pi v - (1/4)\pi)} \left(\sum_{j=0}^q \frac{\{v, j\}}{j!} \left(\frac{-i}{2x}\right)^j + A_2 \right),$$

kde v obou případech je

$$(55) \quad |A_k| < \frac{c(v, \delta, q)}{|x|^{q+1}} \quad (k = 1, 2)$$

a $\{v, j\}$ je definováno v (52).

$$\text{Je (viz 45)) } J_v(x) = \frac{1}{2} (H_v^{(1)}(x) + H_v^{(2)}(x)).$$

Definujme ještě (pro všechna $v \in E$)

$$M_v(x) = \frac{1}{2i} (H_v^{(1)}(x) - H_v^{(2)}(x))$$

(za chvíli dokážeme, že $M_v = N_v$).

Věta 50. *Nechť $v \neq \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \dots$; $0 < \delta < \frac{\pi}{2}$; q celé, $q \geq 0$. Potom pro $-\pi + \delta < \arg x < \pi - \delta$, $|x| > \delta$ je*

$$(56) \quad J_v(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \left(\sum_{j=0}^q \frac{\{v, j\}}{j!} \cos \left(x - \frac{\pi}{2} \left(v + \frac{1}{2} - j \right) \right) \frac{1}{(2x)^j} + A_3 \right),$$

$$(57) \quad M_\nu(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \left(\sum_{j=0}^q \frac{\{v, j\}}{j!} \sin \left(x - \frac{\pi}{2} \left(\nu + \frac{1}{2} - j \right) \right) \frac{1}{(2x)^j} + \Delta_4 \right),$$

kde

$$(58) \quad |\Delta_k| < \frac{c(\nu, \delta, q)}{|x|^{q+1}} e^{|\operatorname{Im} x|} \quad (k = 3, 4).$$

Důkaz. Užijte se ovšem věty 49 a stačí odhadnout Δ_3, Δ_4 . A k tomu stačí poznamenat, že $|\exp(ix)| = \exp(-\operatorname{Im} x)$, $|\exp(-ix)| = \exp(\operatorname{Im} x)$.

Poznámka 1. Všimněme si rozvoju ve větě 50. V (53), (54) se vpravo vyskytují úseky řady $S = \sum_{j=0}^{\infty} \frac{\{v, j\}}{j!} \left(\frac{\pm i}{2x} \right)^j$. Jestliže ν není tvaru $k + \frac{1}{2}$ (k celé), potom $\{v, j\} \neq 0$ pro všechna j a podílové (d'Alembertovo) kritérium ukazuje, že řada S diverguje pro každé $x \in E - \{0\}$. Je-li naopak ν tvaru $k + \frac{1}{2}$ s celým k , ukáže čtenář snadno, že S se redukuje na konečný součet

$$(59) \quad \sum_{j=0}^{|\nu|^{-1/2}} \frac{\{v, j\}}{j!} \left(\frac{\pm i}{2x} \right)^j,$$

ostatní členy se rovnají nule. To ukazuje, že případy $\nu = \pm \frac{1}{2}, \pm \frac{3}{2}, \pm \frac{5}{2}, \dots$ mají jakýsi zvláštní charakter, což ukazuje i bod II v § 1. Ještě se k tomuto případu vrátíme.

Dokažme nyní, že $M_\nu = N_\nu$. Ježto J_ν, M_ν vznikají z fundamentálního systému $H_\nu^{(1)}, H_\nu^{(2)}$ lineární substitucí o nenulovém determinantu, tvoří J_ν, M_ν též fundamentální systém. Tedy platí pro všechna $x \neq 0$ rovnost (60)

$$(60) \quad J_{-\nu}(x) = A_\nu J_\nu(x) + B_\nu M_\nu(x).$$

Koeficienty A_ν, B_ν nyní vypočteme.

Vezměme nějaké reálné $\nu \neq \pm \frac{1}{2}, \pm \frac{3}{2}, \pm \frac{5}{2}, \dots$ a vyšetřujme kladné hodnoty x , $\arg x = 0$. V asymptotických rozvojech (56), (57) položme $q = 0$ a třeba $\delta = \frac{\pi}{4}$. Uvažme, že $\operatorname{Im} x = 0$, takže pro $k = 3, 4$ je $|A_k(x)| < \frac{c(\nu)}{|x|}$. Tedy máme pro $x \rightarrow +\infty$

$$\sqrt{\frac{\pi x}{2}} J_\nu(x) = \cos\left(x - \frac{\pi\nu}{2} - \frac{\pi}{4}\right) + o(1),$$

$$\sqrt{\frac{\pi x}{2}} M_\nu(x) = \sin\left(x - \frac{\pi\nu}{2} - \frac{\pi}{4}\right) + o(1),$$

$$\begin{aligned} \sqrt{\frac{\pi x}{2}} J_{-\nu}(x) &= \cos\left(x + \frac{\pi\nu}{2} - \frac{\pi}{4}\right) + o(1) = \\ &= \cos\left(x - \frac{\pi\nu}{2} - \frac{\pi}{4}\right) \cos \pi\nu - \sin\left(x - \frac{\pi\nu}{2} - \frac{\pi}{4}\right) \sin \pi\nu + o(1). \end{aligned}$$

Položme $x - \frac{\pi\nu}{2} - \frac{\pi}{4} = X$, takže z (60) dostaneme $\cos X \cos \pi\nu - \sin X \sin \pi\nu =$
 $= A_\nu \cos X + B_\nu \sin X + o(1)$ pro $X \rightarrow +\infty$: Dosazujeme za X hodnoty $2k\pi$ (k celé kladné). Pro $k \rightarrow +\infty$ dostáváme $\cos \pi\nu = A_\nu + o(1)$, a ježto $\cos \pi\nu$, A_ν nezávisí na k , je $A_\nu = \cos \pi\nu$. Podobně dosazováním $X = 2k\pi + \frac{\pi}{2}$ dostaneme $B_\nu =$
 $= -\sin \pi\nu$. Jestliže nadto ν není celé, dostaneme z (60)

$$M_\nu(x) = \frac{J_\nu(x) \cos \nu\pi - J_{-\nu}(x)}{\sin \nu\pi}.$$

Tedy je $M_\nu(x) = N_\nu(x)$ např. pro $0 < \nu < \frac{1}{2}$, $\arg x = 0$. Zvolme takové x ; ježto potom M_ν, N_ν jsou celé funkce proměnné ν , platí $M_\nu(x) = N_\nu(x)$ pro každé $\nu \in E$ a každé x s $\arg x = 0$. Ježto pak při daném ν jsou obě strany holomorfní pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$ a neomezeně pokračovatelné v $E - \{0\}$, máme tento výsledek:

Věta 51. Pro každé $\nu \in E$, $x \in E - \{0\}$ je

$$(61) \quad M_\nu(x) = N_\nu(x), \quad \text{tj.} \quad N_\nu(x) = \frac{1}{2i} (H_\nu^{(1)}(x) - H_\nu^{(2)}(x)).$$

Napišme ještě jednu tyto vztahy:

$$(62) \quad J_\nu(x) = \frac{1}{2} (H_\nu^{(1)}(x) + H_\nu^{(2)}(x)), \quad N_\nu(x) = \frac{1}{2i} (H_\nu^{(1)}(x) - H_\nu^{(2)}(x)),$$

$$(63) \quad H_\nu^{(1)}(x) = J_\nu(x) + i N_\nu(x), \quad H_\nu^{(2)}(x) = J_\nu(x) - i N_\nu(x).$$

Připomíná to vztahy mezi e^{ix} , e^{-ix} , $\cos x$, $\sin x$.

Poznámka 2. Je-li $\arg x = 0$, ν reálné, jsou $J_\nu(x)$, $N_\nu(x)$ reálné, $H_\nu^{(2)}(x)$ je číslo komplexně sdružené k $H_\nu^{(1)}(x)$. Tedy stačí znát hodnotu $H_\nu^{(1)}(x)$, abychom znali i hodnoty ostatních tří funkcí.

Důkaz. $J_\nu(x)$ je reálné, jak plyne z jeho rozvoje v řadu. $N_\nu(x)$ je reálné jak plyne pro necelá ν z jeho vyjádření funkcemi $J_\nu, J_{-\nu}$ a pro celá ν v limitním přechodem.

Věta 52. Budiž $A \subset E$ oblast, ve které existuje jednoznačná větev $\arg x$. Pro každé ν nechť nyní $H_\nu^{(1)}(x), H_\nu^{(2)}(x)$ znamenají ony větve v A , které přísluší zvolené větvi $\arg x$. Potom tyto větve $H_\nu^{(1)}(x), H_\nu^{(2)}(x)$ jsou holomorfní funkce x, ν v oblasti $A \times E$.

Důkaz. Viz větu 44 (bod 5) a vzorce (63).

Obraťme se k případu, kdy $\nu - \frac{1}{2}$ je celé číslo. Potom jednak se $J_\nu(x)$ dá vyjádřit elementárními funkcemi (§ 1, bod II), jednak se řada S v poznámce redukuje na konečný součet (59). To nás vede k domněnce, že při volbě $q = |\nu| - \frac{1}{2}$ dostaneme v (53), (54), (56), (57) přesný vzorec, tj. $\Delta_1 = \Delta_2 = \Delta_3 = \Delta_4 = 0$. Dokažme to:

Věta 53. Nechť $\nu - \frac{1}{2}$ je celé číslo. Volme $q = |\nu| - \frac{1}{2}$. Potom v (53), (54), (56), (57) je $\Delta_1 = \Delta_2 = \Delta_3 = \Delta_4 = 0$ a tyto vzorce platí pro všechna (konečná) $x \neq 0$.

Důkaz. Nechť $\nu = k + \frac{1}{2}$, k celé. Vyšetříme napřed $J_{k+1/2}(x)$. Užijí $\cos \alpha = \sin\left(\alpha + \frac{\pi}{2}\right)$. Podle (56) máme pro $k \geq 0$ dokázat, že

$$(64_k) \quad J_{k+1/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sum_{j=0}^k \frac{\left\{k + \frac{1}{2}, j\right\}}{2^j j!} \sin\left(x - \frac{\pi k}{2} + \frac{\pi j}{2}\right) \cdot x^{-j-1/2};$$

případ $k < 0$ přenechávám čtenáři. Vzorec (64₀) platí podle § 1, bod II. Budiž tedy $k \geq 0$ a nechť (64_k) platí; máme dokázat (64_{k+1}).

Podle § 1, (6) a podle (64_k) je

$$J_{k+3/2}(x) = -\sqrt{\frac{2}{\pi}} x^{k+1/2} \frac{d}{dx} \left\{ \sum_{j=0}^k \frac{\left\{k + \frac{1}{2}, j\right\}}{2^j j!} \sin\left(x - \frac{\pi k}{2} + \frac{\pi j}{2}\right) x^{-j-1/2} \right\}.$$

Derivuji podle pravidla $(\sin x)' = \cos x$. Argumenty výrazu \sin u upravím už vhodně pro index $k+1$:

$$\sin\left(x - \frac{\pi}{2} k + \frac{\pi}{2} j\right) = \sin\left(x - \frac{\pi}{2} (k+1) + \frac{\pi}{2} (j+1)\right),$$

$$-\sin\left(x - \frac{\pi}{2}k + \frac{\pi}{2}j + \frac{\pi}{2}\right) = \sin\left(x - \frac{\pi}{2}(k+1) + \frac{\pi}{2}j\right).$$

Vyjde (počítejte!)

$$J_{k+3/2}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sum_{j=0}^{k+1} A_j \sin\left(x - \frac{\pi}{2}(k+1) + \frac{\pi j}{2}\right) \cdot x^{-j-1/2},$$

kde

$$A_0 = \left\{k + \frac{1}{2}, 0\right\} = 1, \quad A_{k+1} = \frac{\left\{k + \frac{1}{2}, k\right\}}{2^k k!} (2k+1)$$

a pro $1 \leq j \leq k$

$$A_j = \frac{\left\{k + \frac{1}{2}, j-1\right\}}{2^{j-1}(j-1)!} (k+j) + \frac{\left\{k + \frac{1}{2}, j\right\}}{2^j j!},$$

a máme dokázat, že A_j jsou právě koeficienty z (64_{k+1}) . Pro $j=0$ to souhlasí. Pro $j=k+1$ uvažte, že pro každé n celé, $n \geq 0$ je $\left\{n + \frac{1}{2}, n\right\} = (2n)!$; tedy

$$A_{k+1} = \frac{(2k)!}{2^k \cdot k!} (2k+1) = \frac{(2k+2)!}{2^{k+1}(k+1)!} = \frac{\left\{k + \frac{3}{2}, k+1\right\}}{2^{k+1}(k+1)!},$$

což opět souhlasí s (64_{k+1}) . Konečně pro $1 \leq j \leq k$ je

$$\begin{aligned} A_j &= \frac{1}{2^j \cdot j!} \prod_{p=-j+1}^{j-2} (k+1+p) \cdot (k+j)(k+j+1) = \\ &= \frac{1}{2^j \cdot j!} \prod_{q=-j}^{j-1} (k+2+q) = \frac{\left\{k + \frac{3}{2}, j\right\}}{2^j \cdot j!}, \end{aligned}$$

což opět souhlasí s (64_{k+1}) . Důkaz pro $J_{k+1/2}$ s celým $k \geq 0$ je hotov. Důkaz pro $k < 0$ provede čtenář. Podle (22) je dále $N_{k+1/2}(x) = (-1)^{k+1} J_{-k-1/2}(x)$, takže okamžitě dostáváme též vzorec pro $N_{k+1/2}$ a lineární kombinací obdržíme vzorec pro $H_v^{(1)}, H_v^{(2)}$.

§ 6

Některé důsledky asymptotických rozvoju

Všimněme si napřed rozvoju (53), (54) pro $q = 0$. Je-li $0 < \delta < \frac{\pi}{2}$, $\delta < \arg x < \pi - \delta$, je

$$|\exp(ix)| < \exp(-|x| \sin \delta), \quad |\exp(-ix)| > \exp(|x| \sin \delta).$$

Tedy: když $x \rightarrow \infty$ v oboru $\delta < \arg x < \pi - \delta$, je $H_v^{(1)}(x) \rightarrow 0$, $H_v^{(2)}(x) \rightarrow \infty$. V oboru $-\pi + \delta < \arg x < -\delta$ je naopak $H_v^{(1)}(x) \rightarrow \infty$, $H_v^{(2)}(x) \rightarrow 0$.

Všimněme si teď funkcí $J_v(x)$, $N_v(x)$. Písmenem Θ označujeme (bez rozlišování indexy) čísla, závisající na jakýchkoliv parametrech a splňující nerovnost $|\Theta| \leq 1$. Podle (56), (57), (58) s $q = 0$ je pro $\arg x = 0$, $x > 1$

$$(65) \quad J_v(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cos\left(x - \frac{\pi}{2}v - \frac{\pi}{4}\right) + \Theta \frac{c(v)}{x^{3/2}},$$

$$(66) \quad N_v(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \sin\left(x - \frac{\pi}{2}v - \frac{\pi}{4}\right) + \Theta \frac{c(v)}{x^{3/2}}.$$

Velmi důležité jsou nulové body řešení Besselovy rovnice, hlavně pro reálná v . Odvodíme jen jednu jednoduchou větu. Budiž $\arg x = 0$, $x > 1$, v reálné, takže $J_v(x)$, $N_v(x)$ jsou reálné. Vezměme libovolné řešení $y(x) = a J_v(x) + b N_v(x)$; to je pro $\arg x = 0$ reálné tehdy a jen tehdy, jsou-li a, b reálná (jde totiž o podmínku $J_v(x) \operatorname{Im} a + N_v(x) \operatorname{Im} b = 0$). Vezměme takové netriviální řešení. Potom existuje α , $0 \leq \alpha < 2\pi$ tak, že $a = \sqrt{a^2 + b^2} \sin \alpha$, $b = \sqrt{a^2 + b^2} \cos \alpha$, takže nám půjde o kladné nulové body funkce

$$y(x) = \sqrt{\frac{\pi x}{2}} (\sin \alpha J_v(x) + \cos \alpha N_v(x)).$$

Podle (65), (66) máme s vhodnou konstantou $c_1(v)$

$$(67) \quad y(x) = \sin\left(x - \beta\right) + \Theta \frac{c_1(v)}{x}, \quad \beta = \frac{\pi v}{2} + \frac{\pi}{4} - \alpha$$

(konstanty $c_1(v)$, ... budu zde výjimečně číslovat). Pro velká x budou nulové body funkce y ležet asi blízko bodů $x = \beta + k\pi$, $k > 0$ celé. Sestrojme proto (k bude stále celé kladné) intervaly

$$(68) \quad \left\langle \beta + k\pi - \frac{\pi}{2}, \beta + k\pi + \frac{\pi}{2} \right\rangle.$$

Snadno určíme $c_2(v)$ tak, že pro $k > c_2(v)$ je $\beta + k\pi - \frac{\pi}{2} > 3k$; odtud a z (67)

obdržíte pro $k > \max\left(c_2(v), \frac{1}{3}c_1(v)\right)$

$$y\left(\beta + k\pi - \frac{\pi}{2}\right) = (-1)^{k-1} + \Theta \frac{c_1(v)}{3k},$$

$$y\left(\beta + k\pi + \frac{\pi}{2}\right) = (-1)^k + \Theta \frac{c_1(v)}{3k},$$

takže obě tato čísla mají opačná znaménka, tedy v (68) leží aspoň jeden nulový bod $\beta + k\pi + \lambda_0$ ($|\lambda_0| \leq \frac{\pi}{2}$) funkce y . Pro něj musí podle (67) být

$$|\sin(k\pi + \lambda_0)| = |\sin \lambda_0| \leq \frac{c_1(v)}{3k}.$$

Ale

$$|\sin \lambda_0| \geq \frac{2}{\pi} |\lambda_0|, \quad \text{tedy} \quad |\lambda_0| \leq \frac{\pi}{6} \frac{c_1(v)}{k} < \frac{c_1(v)}{k};$$

v intervalu

$$(69) \quad \left\langle \beta + k\pi - \frac{c_1(v)}{k}, \beta + k\pi + \frac{c_1(v)}{k} \right\rangle$$

leží tedy pro $k > c_3(v)$, kde $c_3(v)$ je voleno podle předchozích úvah, aspoň jeden nulový bod funkce $y(x)$, a mimo tento interval neleží v intervalu (68) již žádný nulový bod. Dokážeme, že při vhodné volbě $c_4(v)$ v (69) leží pro $k > c_4(v)$ jen jeden nulový bod. To dokážeme tím, že v (69) je $y'(x) \neq 0$, takže y' má tam stále totéž znaménko a y je tam ryze monotonní. Podle § 1, I, (10) je

$$J'_v(x) = \frac{v}{x} J_v(x) - J_{v+1}(x)$$

a podobně pro N'_v (viz (27)). Užiji-li (65), (66), dostanu existenci konstanty $c_5(v)$ tak, že

$$y'(x) = -\sqrt{\frac{2}{\pi x}} \left(\sin\left(x - \beta - \frac{\pi}{2}\right) + \Theta \frac{c_5(v)}{x} \right)$$

pro $x > 1$. Ale v intervalu (69) je

$$x - \beta - \frac{\pi}{2} = k\pi - \frac{\pi}{2} + \Theta \frac{c_1(v)}{k},$$

a tedy

$$\sin\left(x - \beta - \frac{\pi}{2}\right) = (-1)^{k+1} + \Theta \frac{c_1(v)}{k},$$

a odtud je patrné, že $y'(x) \neq 0$ v intervalu (69), je-li $k > c_6(v)$ s vhodně voleným $c_6(v)$.

Věta 54. *Nechť v je reálné. Potom existují čísla $c_7(v)$, $c_8(v)$ s touto vlastností. Budiž $y(x) = r(\sin \alpha J_v(x) + \cos \alpha N_v(x))$ ($r > 0$, $0 \leq \alpha < 2\pi$). Vyšetřujme $y(x)$ jako funkci reálné proměnné, $\arg x = 0$. Potom platí: Je-li k celé, $k > c_7(v)$, leží v intervalu*

$$\left\langle \frac{\pi v}{2} + \frac{\pi}{4} - \alpha + k\pi - \frac{\pi}{2}, \frac{\pi v}{2} + \frac{\pi}{4} - \alpha + k\pi + \frac{\pi}{2} \right\rangle$$

právě jeden jednoduchý nulový bod x_k funkce $y(x)$ a je

$$x_k = \frac{\pi v}{2} + \frac{\pi}{4} - \alpha + k\pi + \Theta \frac{c_8(v)}{k} \quad (\text{kde } |\Theta| \leq 1).$$

Tím jsou se značnou přesností popsány všechny „velké“ kladné nulové body funkce y .

Vraťme se ještě jednou k asymptotickému rozvoji funkce $J_v = \frac{1}{2}H_v^{(1)} + \frac{1}{2}H_v^{(2)}$, ale pišme jej rovnou pomocí sečtení vzorců (53), (54) bez dalších úprav. Zvolme δ ($0 < \delta < \frac{\pi}{2}$) a celé $q \geq 0$. Potom pro $-\pi + \delta < \arg x < \pi - \delta$, $|x| > \delta$ je

$$(70) \quad J_v(x) = \sqrt{\frac{1}{2\pi x}} \left\{ e^{i(x-(1/2)\pi v - (1/4)\pi)} (f(x) + \Delta_1(x)) + e^{-i(x-(1/2)\pi v - (1/4)\pi)} (f(-x) + \Delta_2(x)) \right\},$$

kde

$$f(x) = f_{v,q}(x) = \sum_{j=0}^q \frac{\{v, j\}}{j!} \left(\frac{i}{2x}\right)^j, \quad |\Delta_k(x)| = \Theta \frac{c(v, \delta, q)}{|x|^{q+1}} \quad (|\Theta| \leq 1).$$

Budiž n celé číslo, $z = xe^{n\pi i}$, $\arg z = \arg x + n\pi$. Tedy je $z = -x$ pro liché n , $z = x$ pro sudé n . Z řady (3) pro J_v plyne $J_v(z) = e^{vn\pi i} J_v(x)$ (vpravo je ovšem hodnota příslušná k $\arg x$, vlevo hodnota příslušná k $\arg z$). Za $J_v(x)$ dosadím podle (70) a dostanu asymptotický rozvoj pro $J_v(z)$, platný pro

$$|z| > \delta, \quad \arg z \in ((n-1)\pi + \delta, (n+1)\pi - \delta).$$

Ježto tyto intervaly pokrývají celý interval $(-\infty, +\infty)$, dostáváme tím asymptotický rozvoj $J_\nu(z)$ pro všechny hodnoty $\arg z$. Vpravo máme ovšem x a chtěli bychom dostat $J_\nu(z)$ vyjádřen pomocí z . Uvažme, že pro sudé n je $f(x) = f(z)$, $f(-x) = f(-z)$, kdežto pro liché n je $f(x) = f(-z)$, $f(-x) = f(z)$. Dále $e^{ix} = e^{iz}$ pro sudé n , $e^{ix} = e^{-iz}$ pro liché n . Konečně

$$(2\pi x)^{1/2} = (2\pi z e^{-n\pi i})^{1/2} = (2\pi z)^{1/2} e^{(-1/2)n\pi i};$$

pro sudé $n = 2k$ je poslední činitel $(-1)^k$, pro liché $n = 2k + 1$ je $\frac{1}{i}(-1)^k$.

Celkem dostáváme: Budiž k celé. Potom pro $|z| > \delta$, $(2k - 1)\pi + \delta < \arg z < (2k + 1)\pi - \delta$ je

$$(71) \quad J_\nu(z) = \frac{1}{(2\pi z)^{1/2}} \left\{ (-1)^k e^{2k\pi i\nu} e^{i(z-(1/2)\pi\nu-(1/4)\pi)} \left(f(z) + \frac{\Theta c(\nu, \delta, q)}{|z|^{q+1}} \right) + \right. \\ \left. + (-1)^k e^{2k\pi i\nu} e^{-i(z-(1/2)\pi\nu-(1/4)\pi)} \left(f(-z) + \frac{\Theta c(\nu, \delta, q)}{|z|^{q+1}} \right) \right\}$$

a pro $|z| > \delta$, $2k\pi + \delta < \arg z < 2(k + 1)\pi - \delta$ je

$$(72) \quad J_\nu(z) = \frac{1}{(2\pi z)^{1/2}} \left\{ (-1)^{k+1} e^{2(k+1)\pi i\nu} e^{i(z-(1/2)\pi\nu-(1/4)\pi)} \left(f(z) + \frac{\Theta c(\nu, \delta, q)}{|z|^{q+1}} \right) + \right. \\ \left. + (-1)^k e^{2k\pi i\nu} e^{-i(z-(1/2)\pi\nu-(1/4)\pi)} \left(f(-z) + \frac{\Theta c(\nu, \delta, q)}{|z|^{q+1}} \right) \right\}.$$

Vzorec (71) dostanete ihned dosazením, vzorec (72) dostanete tak, že po dosazení provedete malou úpravu. Označme $i_n = ((n - 1)\pi + \delta, (n + 1)\pi - \delta)$. Intervaly i_{2k}, i_{2k+1} mají společnou část $i_{2k} \cap i_{2k+1} = (2k\pi + \delta, (2k + 1)\pi - \delta)$. Pro $\arg z$ v tomto intervalu platí (71) i (72). Přitom v závorce $\{\dots\}$ druhé členy mají v (71) i v (72) týž tvar, ale první členy nikoliv (vyjma případ, kdy $e^{2\pi i\nu} = -1$, tj. když $\nu - \frac{1}{2}$ je celé číslo). Jak vysvětlit tento zdánlivý nesouhlas (který objevil Stokes kolem r. 1892)?

V $i_{2k} \cap i_{2k+1}$ je $|e^{-iz}| = e^{\operatorname{Im}z} \geq e^{|z|\sin\delta}$, $|e^{iz}| \leq e^{-|z|\sin\delta}$; tj. druhý člen v závorce $\{\dots\}$ je do té míry v absolutní hodnotě větší než první, že celý první člen je možno dát do „zbytkového členu“ v druhém členu. Nevadí tedy, že koeficient $(-1)^k e^{2k\pi i\nu}$ v (71) nesouhlasí s koeficientem $(-1)^{k+1} e^{2(k+1)\pi i\nu}$ v (72). Podobný jev nastane v $i_{2k-1} \cap i_{2k}$.

§ 7

Besselův integrál a jeho zobecnění

Pro každé $x \in E$ je $\exp\left(\frac{1}{2}x\left(t - \frac{1}{t}\right)\right)$ holomorfní funkce t v $E - \{0\}$ a je tam tedy rozvinutelná v lokálně stejnoměrně konvergentní Laurentovu řadu

$$(73) \quad e^{(1/2)x(t-1/t)} = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} A_n(x) t^n.$$

Budiž C jakákoliv kladně orientovaná kružnice o středu v počátku. Násobme (73) t^{-m-1} a integrujme člen po členu:

$$(74) \quad A_m(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_C e^{(1/2)x(t-1/t)} t^{-m-1} dt.$$

Pro $x \neq 0$ dostaneme substitucí $t = \frac{2u}{x}$

$$(75) \quad A_m(x) = \frac{1}{2\pi i} \left(\frac{x}{2}\right)^m \int_C \exp\left(u - \frac{x^2}{4u}\right) \cdot u^{-m-1} du$$

(na poloměru kružnice nezáleží). Rozvinu $\exp\left(-\frac{x^2}{4u}\right)$ v řadu stejnoměrně konvergentní na $\langle C \rangle$ a integruji člen po členu:

$$(76) \quad A_m(x) = \frac{1}{2\pi i} \sum_{r=0}^{\infty} \left(\frac{x}{2}\right)^{m+2r} \cdot \frac{(-1)^r}{r!} \int_C e^u u^{-m-r-1} du.$$

Budiž prozatím $m \geq 0$. Funkce $e^u u^{-m-r-1}$ má v bodě 0 residuum $\frac{1}{(m+r)!}$, takže

$$(77) \quad \frac{1}{2\pi i} \int_C e^u u^{-m-r-1} du = \frac{1}{\Gamma(m+r+1)},$$

$$(78) \quad A_m(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \left(\frac{x}{2}\right)^{m+2r} \frac{(-1)^r}{r! \Gamma(m+r+1)} = J_m(x);$$

to bylo dokázáno zatím pro $m \geq 0$, $x \neq 0$. Ale pro $m \geq 0$, $x = 0$ to platí též, ježto

$A_0(0) = 1 = J_0(0)$, $A_m(0) = 0 = J_m(0)$ pro $m > 0$. Položme $u = \frac{1}{t}$; potom $\exp\left(\frac{1}{2}x\left(t - \frac{1}{t}\right)\right) = \exp\left(\frac{1}{2}(-x)\left(u - \frac{1}{u}\right)\right)$, tedy

$$\sum_{m=-\infty}^{+\infty} A_m(x) t^m = \sum_{m=-\infty}^{\infty} A_m(-x) u^m = \sum_{m=-\infty}^{\infty} A_m(-x) t^{-m},$$

tedy pro $m < 0$:

$$A_m(x) = A_{-m}(-x) = J_{-m}(-x) = (-1)^m J_{-m}(x) = J_m(x).$$

Věta 55. Pro $t \neq 0$, $x \in E$ je

$$(79) \quad e^{(1/2)x(t-1/t)} = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} J_m(x) t^m.$$

Pro celé m je

$$(80) \quad J_m(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_C e^{(1/2)x(t-1/t)} t^{-m-1} dt$$

a pro celé m , $x \neq 0$ je

$$(81) \quad J_m(x) = \frac{1}{2\pi i} \left(\frac{x}{2}\right)^m \int_C e^{u-x^2/4u} u^{-m-1} du;$$

C je libovolná kladně orientovaná kružnice o středu v počátku.

Rovnost (79) se vyjadřuje často slovy, že funkce $\exp \frac{1}{2} x \left(t - \frac{1}{t}\right)$ je **vytvorující funkce** pro funkce $J_m(x)$ s celým m .

Volme za C kružnici $e^{i\theta}$, $-\pi \leq \theta \leq \pi$. Substituce $t = e^{i\theta}$ v (80) dává

$$J_m(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} (\cos(x \sin \theta - m\theta) + i \sin(\dots)) d\theta.$$

Integrál liché části se rovná nule. Tedy:

Věta 56. Pro celé m je

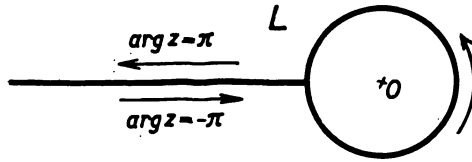
$$(82) \quad J_m(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos(x \sin \theta - m\theta) d\theta$$

(tzv. **Besselův integrál**).

Pokusme se zobecnit vzorce (80), (81), (82) na Besselovy funkce $J_\nu(x)$ s libovolným ν . Přechod od (75) a (76) k vzorci (78) byl umožněn vzorcem (77). Pro necelé m tento vzorec neplatí, ale můžeme dostat analogický vzorec, na hradíme-li dráhu C drahou L z obr. 24. Je totiž pro každé $z \in E$

$$(83) \quad \frac{1}{2\pi i} \int_L e^u u^{-z} du = \frac{1}{\Gamma(z)}.$$

To plyne z (52) v kap. IV.



Obr. 24.

Provádějme nyní podobné výpočty jako v důkazu věty, ale v opačném pořádku. Pro $x \neq 0$ je podle (83)

$$(84) \quad J_\nu(x) = \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r \left(\frac{x}{2}\right)^{2r}}{r!} \frac{1}{2\pi i} \int_L e^u u^{-\nu-r-1} du.$$

Abychom mohli zaměnit pořadí sumace a integrace, sestrojme majorantní řadu

$$\text{konst } e^{-|u|} |u|^{-\text{Re}\nu-1} \cdot \sum_{r=0}^{\infty} \frac{1}{r!} \left|\frac{x^2}{4u}\right|^r.$$

Poslední řada má součet $\exp\left|\frac{x^2}{4u}\right|$, který (při daném x) je omezený na L . Tedy lze zaměnit pořadí sumace a integrace v (84): Pro $x \neq 0$ je

$$(85) \quad J_\nu(x) = \frac{1}{2\pi i} \left(\frac{x}{2}\right)^\nu \int_L e^{u-x^2/4u} \cdot u^{-\nu-1} du.$$

Zkusme zde substituci $u = \frac{1}{2} tx$, zatím pro $x > 0$, $\arg x = 0$, tedy $\arg t = \arg u$,

$$(86) \quad J_\nu(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_L e^{(1/2)x(t-1/t)t^{-\nu-1}} dt.$$

Nyní je zřejmé, že integrál vpravo je lokálně stejnoměrně konvergentní v oboru $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$. Tedy (86) platí pro libovolné v a $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$.

Volme nyní v (86) poloměr kružnice rovný jedné a zavedme nové integrační proměnné: Na kružnici položíme $t = e^{i\theta}$, $-\pi \leq \theta \leq \pi$, na polopřímce $z = -\infty$ do -1 s $\arg t = -\pi$ položíme $t = e^\theta \cdot e^{-\pi i}$ a na polopřímce $z = -1$ do $-\infty$ s $\arg t = \pi$ položíme $t = e^\theta \cdot e^{\pi i}$ (ovšem kladu $\arg e^\theta = 0$). Vychází

$$(87) \quad J_v(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \cos(v\theta - x \sin \theta) d\theta - \frac{\sin v\pi}{\pi} \int_0^{+\infty} e^{-xsh\theta - v\theta} d\theta$$

($sh \theta$ je hyperbolický sinus). Užili jsme opět toho, že

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin(v\theta - x \sin \theta) d\theta = 0;$$

(87) platí pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$.

Pomocí (87) vyšetříme ještě N_v , $H_v^{(1)}$, $H_v^{(2)}$, všechno pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$. Pro necelé v je

$$\begin{aligned} \pi N_v(x) &= \frac{\cos v\pi}{\sin v\pi} \int_0^\pi \cos(v\theta - x \sin \theta) d\theta - \cos v\pi \int_0^{+\infty} e^{-xsh\theta - v\theta} d\theta - \\ &- \frac{1}{\sin v\pi} \int_0^\pi \cos(-v\theta - x \sin \theta) d\theta - \int_0^{+\infty} e^{-xsh\theta + v\theta} d\theta. \end{aligned}$$

V třetím integrálu zavedu proměnnou $\pi - \theta = \lambda$ místo θ (ale hned píší zase θ); užiji

$$\begin{aligned} \cos(-x \sin \theta + v\theta - v\pi) &= \\ &= \cos v\pi \cdot \cos(v\theta - x \sin \theta) + \sin v\pi \cdot \sin(v\theta - x \sin \theta) \end{aligned}$$

a dostanu

$$(88) \quad \begin{aligned} \pi N_v(x) &= - \int_0^\pi \sin(v\theta - x \sin \theta) d\theta - \\ &- \cos v\pi \int_0^{+\infty} e^{-xsh\theta - v\theta} d\theta - \int_0^{+\infty} e^{-xsh\theta + v\theta} d\theta. \end{aligned}$$

Tento vzorec byl odvozen pro necelé v . Ale (při pevném x s $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$, a tedy

$\operatorname{Re} x > 0$) je pro velká $\theta = \operatorname{Re} x \cdot \frac{e^\theta - e^{-\theta}}{2} \pm \operatorname{Re} v \cdot \theta < -\frac{1}{3} e^\theta \cdot \operatorname{Re} x + |v| \theta$,

takže oba poslední integrály konvergují lokálně stejnoměrně v E (vzhledem k v). Tedy jsou obě strany celé funkce proměnné v a (88) platí pro $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$, $v \in E$.

Z (87), (88) dostaneme ihned

$$\pi H_v^{(1)}(x) = \int_0^\pi e^{-iv\theta + ix\sin\theta} d\theta - i \int_0^{+\infty} e^{-v(\theta + \pi i) - xsh\theta} d\theta - i \int_0^{+\infty} e^{v\theta - xsh\theta} d\theta,$$

(89)

$$\pi H_v^{(2)}(x) = \int_0^\pi e^{iv\theta - ix\sin\theta} d\theta + i \int_0^{+\infty} e^{-v(\theta - \pi i) - xsh\theta} d\theta + i \int_0^{+\infty} e^{v\theta - xsh\theta} d\theta.$$

Uvědomme si nyní, že $i \sin \theta = \operatorname{sh} i\theta$, $-i \sin \theta = \operatorname{sh}(-i\theta)$, $\operatorname{sh}(\theta \pm \pi i) = -\operatorname{sh} \theta$. Upravme vzorec (89). První integrál lze psát

$$\int_0^\pi e^{xsh i\theta - v \cdot i\theta} d\theta = \frac{1}{i} \int_0^{\pi i} e^{xshz - vz} dz$$

(míně je křivkový integrál přes úsečku $z = i\theta$, $0 \leq \theta \leq \pi$). Druhý integrál je

$$\frac{1}{i} \int_{\pi i}^{\pi i + \infty} e^{xshz - vz} dz$$

(míně je křivkový integrál přes polopřímku $z = \theta + \pi i$, $0 \leq \theta < +\infty$) a třetí je

$$i \int_{-\infty}^0 e^{xsh\theta - v\theta} d\theta.$$

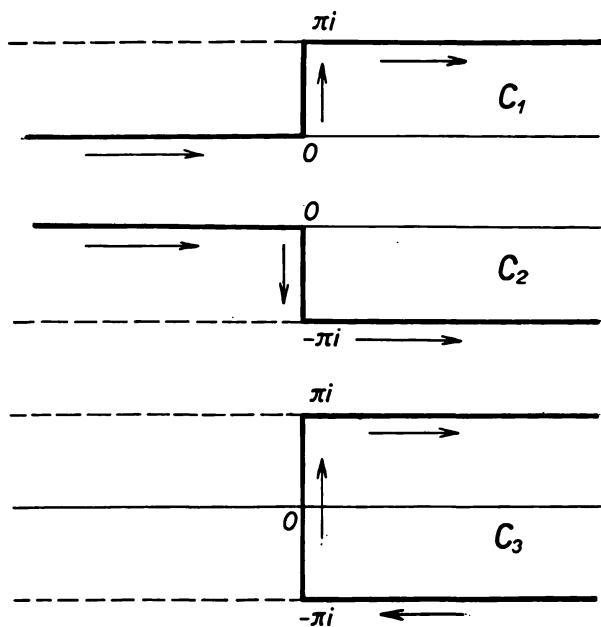
Tedy máme ($H_v^{(2)}$ obdržím analogicky)

$$(90) \quad H_v^{(1)}(x) = \frac{1}{\pi i} \int_{C_1} e^{xshz - vz} dz,$$

$$(91) \quad H_v^{(2)}(x) = \frac{-1}{\pi i} \int_{C_2} e^{xshz - vz} dz,$$

$$(92) \quad J_v(x) = \frac{1}{2\pi i} \int_{C_3} e^{xshz - vz} dz$$

((92) plyne ihned z (90), (91)). Vzorec pro N_v by se také snadno napsal, ale není tak pěkný. Křivky C_1, C_2, C_3 jsou na obr. 25.



Obr. 25.

Věta 57. (90), (91), (92) platí pro $v \in E$, $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$.

Je příjemné, že integrand je holomorfní funkce $x, v, z \in E^3$. Podmínka $|\arg x| < \frac{\pi}{2}$ vychází z toho, že musíme zaručit existenci integrálů.

§ 8

Metoda největšího spádu pro hledání asymptotických rozvoju

Vyložím nyní princip tzv. metody největšího spádu (říká se jí také metoda sedlových bodů), vhodné ke studiu funkcí tvaru

$$(93) \quad G(x) = \int_c e^{xf(z)} F(z) dz$$

pro velká $|x|$. Omezme se na případ $x > 0$. Nechť C je křivka v nějaké jednoduše souvislé oblasti $M \subset E$ a necht' f, F jsou holomorfní v M (jsou možné i složitější

případy, ale zatím mně jde jen o předběžnou orientaci). Nasnadě je tato myšlenka: je $|\exp(x f(z))| = \exp(x \operatorname{Re} f(z))$. Jestliže tedy funkce $\operatorname{Re} f(z)$ (uvažovaná jen na křivce C , tedy vlastně $\operatorname{Re} f(C(t))$) má v nějakém bodě z_0 křivky C dostatečně ostré maximum, bude asi pro velká x převažovat ona část integrálu (93), jež se vztahuje na část křivky, „velmi blízkou“ bodu z_0 . Integrál přes tuto malou část křivky lze asi studovat pomocí lokálních vlastností funkce f v okolí z_0 . např. užitím Taylorova rozvoje $f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n(z - z_0)^n$. Podle Cauchyovy věty můžeme do značné míry měnit

křivku C , aniž se změní integrál (93). Toho lze využít k tomu, aby se na křivce C vskutku vyskytl bod z_0 , ve kterém má $\operatorname{Re} f(z)$ na C dostatečně ostré maximum. Vyloučíme v dalším nezajímavý případ, kde f by bylo konstantní.

Zajímají nás křivky, na kterých se $\operatorname{Re} f(z)$ rychle mění (až totiž půjde o maximum $\operatorname{Re} f(z)$, budeme chtít, aby bylo co možná ostré). Vezměme napřed jakýkoliv bod $z_1 \in M$, v němž $f'(z_1) \neq 0$ (body, kde $f'(z) = 0$, jsou izolované – těmi se budeme zabývat později). Budiž $f'(z_1) = b e^{i\beta}$ ($b > 0$, β reálné). Nechť z probíhá polopřímku $z = z_1 + \varrho e^{i\omega}$ ($\varrho \geq 0$; ω je dané reálné číslo). Z Taylorova rozvoje plyne $f(z) - f(z_1) = b \varrho e^{i(\omega + \beta)} + O(\varrho^2)$ pro $\varrho \rightarrow 0+$. Odtud (míním derivace zprava)

$$\left[\frac{d}{d\varrho} (\operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_1)) \right]_{\varrho=0} = b \cos(\omega + \beta),$$

$$\left[\frac{d}{d\varrho} (\operatorname{Im} f(z) - \operatorname{Im} f(z_1)) \right]_{\varrho=0} = b \sin(\omega + \beta).$$

Je vidět, že největší rychlost změny $\operatorname{Re} f(z)$ v bodě z_1 nastává pro $\omega + \beta = 0, \pi$; na těchto dvou polopřímkách je naopak rychlost změny $\operatorname{Im} f(z)$ rovná nule („rychlost“ v bodě z_1 měřím absolutní hodnotou derivace podle ϱ). Naopak, nejrychlejší změna $\operatorname{Im} f(z)$ nastává pro $\omega + \beta = \pm \frac{\pi}{2}$; na těchto dvou polopřímkách je rychlost

změny $\operatorname{Re} f(z)$ rovná nule. Za křivky s rychlou změnou $\operatorname{Re} f(z)$ se tedy budou asi hodit ty křivky, na nichž $\operatorname{Im} f(z)$ je konstantní. Současně budeme vyšetřovat křivky, na nichž $\operatorname{Re} f(z)$ je konstantní; budou se nám hodit.

Vezměme nyní libovolný bod $z_0 \in M$; Taylorův rozvoj je

$$f(z) - f(z_0) = (z - z_0)^p (b_0 + b_1(z - z_0) + b_2(z - z_0)^2 + \dots),$$

kde $b_0 = \frac{1}{p!} f^{(p)}(z_0) \neq 0$ (tj. $f^{(p)}$ je první z derivací, která se v bodě z_0 nerovná nule).

Po předešlých předběžných úvahách vyšetříme nyní množinu oněch z v jistém okolí bodu z_0 , ve kterých je $\operatorname{Re} f(z) = \operatorname{Re} f(z_0)$, popříp. $\operatorname{Im} f(z) = \operatorname{Im} f(z_0)$. Položme $b_n = r_n e^{i\beta_n}$ ($r_n \geq 0$, β_n reálné, $r_0 > 0$), $z - z_0 = \varrho e^{i\omega}$ ($\varrho \geq 0$, ω reálné). Je trochu nezvyklé, že připouštíme též $\varrho < 0$; $\varrho e^{i\omega}$ je též bod jako $-\varrho e^{i(\omega + \pi)}$. Dělán to proto,

aby se při aplikaci věty o implicitních funkcích (která teď přijde) nedostaly dvojice (ϱ, ω) s $\varrho = 0$ na hranice oboru. Pro dosti malé $|\varrho|$ je

$$(94) \quad \varrho^{-p} \operatorname{Re}(f(z) - f(z_0)) = \Phi_1(\varrho, \omega) = r_0 \cos(\beta_0 + p\omega) + \\ + \varrho r_1 \cos(\beta_1 + (p+1)\omega) + \varrho^2 r_2 \cos(\beta_2 + (p+2)\omega) + \dots,$$

$$(95) \quad \varrho^{-p} \operatorname{Im}(f(z) - f(z_0)) = \Phi_2(\varrho, \omega) = r_0 \sin(\beta_0 + p\omega) + \\ + \varrho r_1 \sin(\beta_1 + (p+1)\omega) + \varrho^2 r_2 \sin(\beta_2 + (p+2)\omega) + \dots$$

(pro $\varrho = 0$ znamená levá strana limitu pro $\varrho \rightarrow 0$, tj. $\Phi_1(0, \omega) = r_0 \cos(\beta_0 + p\omega)$, popříp. $\Phi_2(0, \omega) = r_0 \sin(\beta_0 + p\omega)$). Hledejme množinu oněch ϱ, ω (pro malá $|\varrho|$), pro které $\Phi_1(\varrho, \omega) = 0$. Pamatujme na periodičnost v ω : stačí se omezit na ω v intervalu délky 2π , neboť ϱ, ω dávají týž bod z jako $\varrho, \omega + 2\pi$. Rovnice $\Phi_1(0, \omega) = 0$ má „modulo 2π “ právě $2p$ řešení $\beta_0 + p\omega = (2k+1)\frac{\pi}{2}$, tj.

$$\omega_k = -\frac{\beta_0}{p} + \frac{(2k+1)\pi}{2p} \quad (k = 0, 1, \dots, 2p-1).$$

Přítom

$$\left[\frac{\partial \Phi_1(0, \omega)}{\partial \omega} \right]_{\omega=\omega_k} = -pr_0 \sin(\beta_0 + p\omega_k) = \pm pr_0 \neq 0.$$

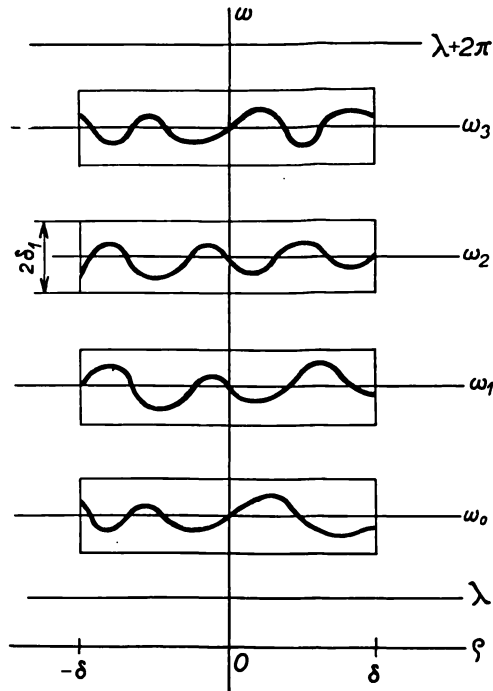
Použijme věty o implicitních funkcích. Existují $\delta > 0, \delta_1 > 0$ (jež lze zvolit menší než libovolně předepsané kladné číslo) tak, že v oboru $|\varrho| < \delta, |\omega - \omega_k| < \delta_1$ jsou všechna řešení rovnice $\Phi_1(\varrho, \omega) = 0$ dána tvarem $\omega = \Omega_k(\varrho)$, kde Ω_k je spojitá a má derivace všech řádů pro $-\delta < \varrho < \delta, \Omega_k(0) = \omega_k$.

Omezme se v dalším na ω z jistého intervalu $\lambda \leq \omega \leq \lambda + 2\pi$, který obsahuje všechny intervaly $|\omega - \omega_k| < \delta_1, k = 0, 1, \dots, 2p-1$, což je možné, zvolím-li $\delta_1 < \frac{\pi}{4p}$ malé. Na obr. 26 jsou pro $p = 2$ zakresleny obdélníky $|\varrho| < \delta, |\omega - \omega_k| < \delta_1$ a křivky $\omega = \Omega_k(\varrho)$. Zdalipak vedle těchto $2p$ křivek existují v obdélníku $\lambda \leq \omega \leq \lambda + 2\pi, |\varrho| < \delta$ ještě další body $[\varrho, \omega]$, pro které je $\Phi_1(\varrho, \omega) = 0$? Nikoliv, zmenším-li ještě δ .

Důkaz: V omezené uzavřené množině $\lambda \leq \omega \leq \lambda + 2\pi, \min_{0 \leq k < 2p} |\omega - \omega_k| \geq \delta_1$ je $\Phi_1(0, \omega) \neq 0$, tedy $|\Phi_1(0, \omega)| \geq \Delta$ pro jisté $\Delta > 0$. Následkem stejnoměrné spojitosti funkce $\Phi_1(\varrho, \omega)$ existuje tedy $\delta_2 < \delta$ tak, že pro uvedená ω a pro $|\varrho| \leq \delta_2$ je $|\Phi_1(\varrho, \omega)| > \frac{\Delta}{2}$, tedy $\Phi_1(\varrho, \omega) \neq 0$.

Teď to přenesme podle (94) do roviny komplexní proměnné z . Vezměme všechny body kruhu $|z - z_0| \leq \delta_2$, tj. všechny body $z = z_0 + \varrho e^{i\omega}$ ($0 \leq \varrho \leq \delta_2, \omega$ reálné). (Vylučuji teď hodnoty $\varrho < 0$ – ty nedávají žádné nové body z .) Potom množina těch

bodů z kruhu $|z - z_0| \leq \delta_2$, pro něž $\operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_0) = 0$, je dána $2p$ oblouky $\omega = \Omega_k(\varrho)$, $0 \leq \varrho \leq \delta_2$, které vycházejí z bodu z_0 ($k = 0, 1, \dots, 2p - 1$). V bodě z_0 má oblouk $\varrho e^{i\Omega_k(\varrho)}$ polotečnu o směru $\omega_k = -\frac{\beta_0}{p} + \frac{(2k+1)\pi}{2p}$ (tím míním, že jde o polopřímku $z = z_0 + \varrho e^{i\omega_k}$ ($\varrho \geq 0$)). Tyto oblouky, zvolím-li δ_2 dosti malé, rozdělují kruh $|z - z_0| < \delta_2$ na $2p$ oblastí, v nichž je $\operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_0) \neq 0$. Tvrdím, že v těchto oblastech je střídavě $\operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_0) \geq 0$.



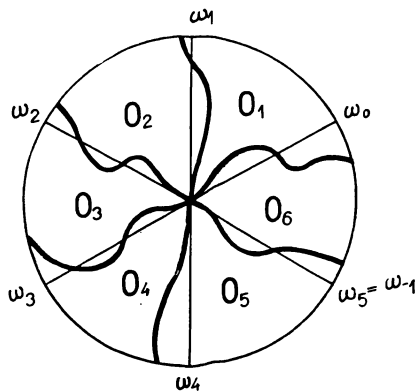
Obr. 26.

Důkaz: budiž O_k ta oblast, ve které je $\Omega_{k-1}(\varrho) < \omega < \Omega_k(\varrho)$ (příši $\Omega_{-1}(\varrho) = \Omega_{2p-1}(\varrho) - 2\pi$ - uvědomujte si stále periodičnost vzhledem k ω). Symetrála úhlu polotečen o směrech ω_{k-1}, ω_k je polopřímka $z = z_0 + \varrho e^{i\omega'_k}$, kde $\omega'_k = \frac{1}{2}(\omega_{k-1} + \omega_k) = -\frac{\beta_0}{p} + \frac{k\pi}{p}$. Pro malá ϱ leží bod $z_0 + \varrho e^{i\omega'_k}$ v O_k a podle (94) je pro malá $\varrho > 0$

$$\begin{aligned} \operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_0) &= \varrho^p (r_0 \cos(\beta_0 + p\omega'_k) + o(1)) = \\ &= \varrho^p (r_0 \cdot (-1)^k + o(1)), \end{aligned}$$

což je kladné pro sudá k , záporné pro lichá k . A ježto $\operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_0) \neq 0$ v oblasti O_k , má $\operatorname{Re} f(z) - \operatorname{Re} f(z_0)$ v každém O_k stálé znaménko. Ty oblasti, kde je tento rozdíl záporný, nazvu záporné, ostatní nazvu kladné (viz obr. 27).

Úplně stejně se vyšetří rovnice $\Phi_2(\varrho, \omega) = 0$. Rovnice $\Phi_2(0, \omega) = 0$ má podle (95) nulové body $\omega'_k = -\frac{\beta_0}{p} + \frac{k\pi}{p}$ ($k = 0, 1, \dots, 2p - 1$); to jsou právě ta čísla, která



Obr. 27.

dávají směr symetrál k polotečným obloukům, ohraničujících O_k . A nyní opět platí, zmenším-li popříp. ještě dále číslo δ_2 : Jediné body $z = z_0 + \varrho e^{i\omega}$ ($0 \leq \varrho \leq \delta_2$), které vyhovují rovnici $\operatorname{Im} f(z) = \operatorname{Im} f(z_0)$, jsou body $2p$ oblouků $\omega = \Omega'_k(\varrho)$ ¹⁾, jejichž polotečny v bodě z_0 jsou dány směry ω'_k . Ježto $\omega_{k-1} < \omega'_k < \omega_k$, leží celý oblouk $\omega = \Omega'_k(\varrho)$ (s výjimkou bodů $\varrho = 0, \varrho = \delta_2$) v O_k , jestliže δ_2 ještě po případě zmenším. Důležité pro nás je, že každá oblast O_k obsahuje právě jeden oblouk $\omega = \Omega'_k(\varrho)$ ($0 < \varrho < \delta_2$), na němž je $\operatorname{Im} f(z) = \operatorname{Im} f(z_0)$ konstantní a na němž tedy můžeme očekávat rychlou změnu $\operatorname{Re} f(z)$.

Máme tedy tento návod: chceme křivku C modifikovat tak, aby $\operatorname{Re} f(z)$ měla na křivce C co možná ostré maximum v bodě z_0 . V jistém okolí bodu z_0 máme p záporných a p kladných oblastí; v každé oblasti máme právě jeden oblouk s krajním bodem z_0 , na kterém $\operatorname{Im} f(z)$ je konstantní. Vedu tedy novou křivku C' po jednom z těchto oblouků ležícím v záporné oblasti, do bodu z_0 , a potom ji pokračuji z bodu z_0 opět po jednom z těchto oblouků, ležícím v kladné oblasti (a to ležícím v jiné oblasti: kdybych se z bodu z_0 vracel po též oblouku, zrušily by se oba integrály a nedávaly by podstatnou část integrálu (93)). To nám napovídá, že asi bude většinou málo vhodný případ $p = 1$, tj. $f'(z_0) \neq 0$ (ledaže by bod z_0 byl počátkem nebo koncem křivky C , kterýmžto případem se nebudu zabývat). Budeme tedy hledat body, ve kterých $f'(z_0) = 0$; v blízkosti takového vhodně zvoleného bodu z_0 (nemusí se každý bod s $f'(z_0) = 0$ hodit) modifikujeme křivku C tak, jak bylo uvedeno. Ježto

¹⁾ Pozor! $\Omega'_k(\varrho)$ neznamená derivaci.

oblouky, na nichž $\operatorname{Im} f(z) = \operatorname{Im} f(z_0)$, mohou být složité, nahrazujeme je často kousky jejich polotečen — tím se účinnost metody asi mnoho nesníží. Ovšem volbou takové křivky C' není ještě úspěch zaručen. Jestliže např. v bodech C' , dosti vzdálených od bodu z_0 , není $\operatorname{Re} f(z)$ zdatelně menší než $\operatorname{Re} f(z_0)$, může integrál přes „vzdálenou“ část křivky C' převážit nad integrálem, vzatým přes část křivky, ležící blízko bodu z_0 . Jako ilustraci provedeme v následujících paragrafech studium asymptotického průběhu funkce $H_\nu^{(1)}(x)$ pro případ, že (zhruba řečeno) $\nu > 0$, $\arg x = 0$, $x \rightarrow +\infty$, $\nu \rightarrow +\infty$.

Ještě k názvu „metoda sedlových bodů“. Vezměme nejčastější případ $p = 2$. V trojrozměrném reálném prostoru (souřadnice značme u, v, w) sestrojme plochu $w = \operatorname{Re} f(u + iv)$. V okolí bodu u_0, v_0 ($u_0 = \operatorname{Re} z_0, v_0 = \operatorname{Im} z_0$) máme čtyři oblasti, v nichž střídavě $w > w_0 = \operatorname{Re} f(u_0 + iv_0)$ a $w < w_0$. Je vidět, že naše plocha má v okolí bodu $[u_0, v_0, w_0]$ tvar sedla.

§ 9

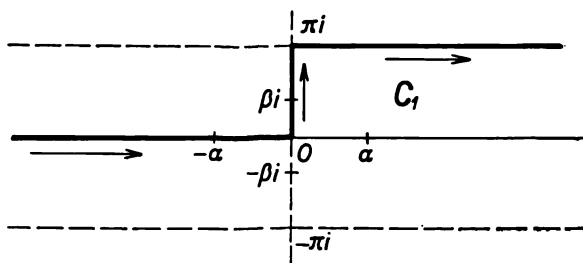
Aplikace metody největšího spádu na Hankelovy funkce $H_\nu^{(j)}(x)$ pro velká x a ν

V tomto paragrafu i v dalších budeme stále předpokládat, že

$$x > 0, \quad \arg x = 0, \quad \nu > 0.$$

Budeme vyšetřovat $H_\nu^{(1)}(x)$ pro velká x, ν (můžete si pro názornost zatím představit, že $\frac{\nu}{x}$ je nějaká kladná konstanta a že $x \rightarrow +\infty$; ale budeme vyšetřovat i mnohem obecnější případy). Připomeňme, že z $H_\nu^{(1)}$ dostaneme $J_\nu, N_\nu, H_\nu^{(2)}$ jako reálnou část, imaginární část a číslo komplexně sdružené. Budeme užívat metody největšího spádu na vzorec (viz větu 57 a obr. 28)

$$(96) \quad H_\nu^{(1)}(x) = \frac{1}{\pi i} \int_{C_1} e^{xshz - \nu z} dz.$$



Obr. 28.

Připomeňme definici hyperbolických funkcí a některé jejich vlastnosti, plynoucí přímo z definice:

$$\operatorname{ch} z = \frac{1}{2}(e^z + e^{-z}) = 1 + \frac{z^2}{2!} + \frac{z^4}{4!} + \frac{z^6}{6!} + \dots \quad (\text{sudá funkce}),$$

$$\operatorname{sh} z = \frac{1}{2}(e^z - e^{-z}) = \frac{z}{1!} + \frac{z^3}{3!} + \frac{z^5}{5!} + \dots \quad (\text{lichá funkce}).$$

$$\operatorname{ch}(z + i\pi) = -\operatorname{ch} z, \quad \operatorname{sh}(z + i\pi) = -\operatorname{sh} z,$$

$$\operatorname{ch}^2 z - \operatorname{sh}^2 z = 1, \quad (\operatorname{sh} z)' = \operatorname{ch} z, \quad (\operatorname{ch} z)' = \operatorname{sh} z,$$

$$\operatorname{ch} iz = \cos z, \quad \cos iz = \operatorname{ch} z, \quad \operatorname{sh} iz = i \sin z, \quad \sin iz = i \operatorname{sh} z,$$

$$\operatorname{ch}(u + v) = \operatorname{ch} u \operatorname{ch} v + \operatorname{sh} u \operatorname{sh} v, \quad \operatorname{sh}(u + v) = \operatorname{sh} u \operatorname{ch} v + \operatorname{ch} u \operatorname{sh} v,$$

$$\operatorname{ch}(u + iv) = \operatorname{ch} u \cos v + i \operatorname{sh} u \sin v,$$

$$\operatorname{sh}(u + iv) = \operatorname{sh} u \cos v + i \operatorname{ch} u \sin v.$$

Poslední dva vzorce jsou důležité hlavně pro reálná u, v : dávají rozklad na reálnou a imaginární část.

Položme $\xi = \frac{v}{x}$, takže $\xi > 0$. Potom je

$$(97) \quad \pi i H_v^{(1)}(x) = \int_{C_1} e^{x f(z)} dz,$$

$$(98) \quad f(z) = \operatorname{sh} z - \xi z.$$

Hledáme body z_0 , kde $f'(z_0) = \operatorname{ch} z_0 - \xi = 0$. Je-li $0 < \xi < 1$, existuje β , $0 < \beta < \frac{\pi}{2}$ tak, že $\xi = \cos \beta$. Hledáme tedy body, ve kterých $\cos iz_0 = \cos \beta$; všechna

řešení jsou $z_0 = \pm \beta i + 2k\pi i$ (k celé). Při pohledu na dráhu C_1 soudíme, že nejvhodnější bude asi $z_0 = \beta i$. Je-li $\xi = 1$, jde o rovnici $\operatorname{ch} z_0 = 1$, tj. $\cos iz_0 = 1$, $iz_0 = 2k\pi i$ (k celé); nejvhodnější bude asi $z_0 = 0$. Je-li $\xi > 1$, existuje právě jedno $\alpha > 0$ tak, že $\xi = \operatorname{ch} \alpha$. Rovnice $\operatorname{ch} z_0 = \operatorname{ch} \alpha$ má právě dva reálné kořeny $z_0 = \pm \alpha$. Uvážte-li, že $\operatorname{ch} z_0 = \cos iz_0$, vidíte, že všechny kořeny jsou $z_0 = \pm \alpha + 2k\pi i$ (k celé). Nejvhodnější bude asi volba $z_0 = \alpha$ nebo $z_0 = -\alpha$ – o tom bude třeba později rozhodnout. Z této předběžné diskuse je patrné, že bude asi vhodné rozeznávat tři případy: $0 < \frac{v}{x} < 1$, $\frac{v}{x} = 1$, $\frac{v}{x} > 1$.

§ 10

Asymptotika funkcí $H_v^{(j)}(x)$ pro $0 < \xi = \frac{v}{x} < 1$

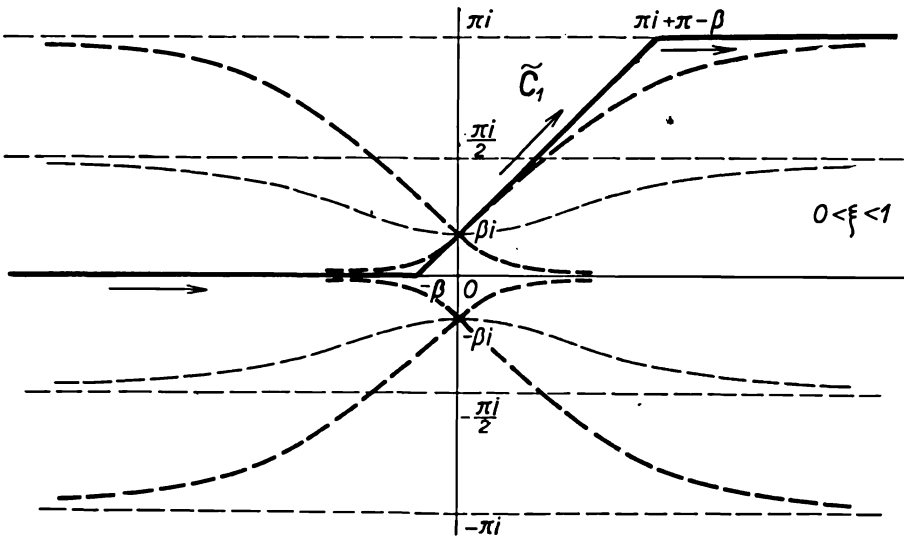
Podle předběžné úvahy v § 9 zvolme β tak, že $\zeta = \cos \beta$, $0 < \beta < \frac{\pi}{2}$, načež

$$(99) \quad \begin{aligned} f(z) &= \operatorname{sh} z - z \cos \beta, & f'(z) &= \operatorname{ch} z - \cos \beta, \\ f^{(2k)}(z) &= \operatorname{sh} z, & f^{(2k+1)}(z) &= \operatorname{ch} z \quad (k = 1, 2, 3, \dots). \end{aligned}$$

Volíme (viz § 9) $z_0 = i\beta$, takže $f'(i\beta) = 0$, $f''(i\beta) = i \sin \beta \neq 0$, tedy $p = 2$ v označení § 8. Rozepišme ještě pro $z = u + iv$ (u, v reálná) $\operatorname{Re} f(z) = \operatorname{sh} u \cos v - u \cos \beta$, $\operatorname{Im} f(z) = \operatorname{ch} u \sin v - v \cos \beta$. Na imaginární ose je tedy $\operatorname{Re} f(z) = 0$. Podle § 8 existují ještě dva další oblouky, vycházející z bodu $i\beta$, na nichž je $\operatorname{Re} f(z) = 0$; jejich polotečny jsou rovnoběžné s reálnou osou. Dále vycházejí z bodu $i\beta$ čtyři oblouky, na nichž je $\operatorname{Im} f(z_0) = 0$, naznačené na obr. 29. Jde o to, které dvě z jejich polotečen leží v blízkosti bodu $i\beta$ v záporných oblastech, což znamená, že na nich je $\operatorname{Re} f(z) < 0$ pro z blízka $i\beta$. Zkusme třeba napřed přímku o směrnici 1, tj. $z = u + iv$, $v = u + \beta$. Tedy

$$\begin{aligned} \operatorname{Re} f(z) &= \operatorname{sh} u \cos(u + \beta) - u \cos \beta = \\ &= \operatorname{sh} u \cos u \cos \beta - \operatorname{sh} u \sin u \sin \beta - u \cos \beta = \\ &= -u^2 \sin \beta + \lambda_3 u^3 + \lambda_4 u^4 + \dots < 0 \end{aligned}$$

pro dosti malá $|u|$. Tedy zavedeme tuto dráhu \tilde{C}_1 – viz obr. 29.



Obr. 29.

Podle Cauchyovy věty je

$$(100) \quad \pi i H_V^{(1)}(x) = \int_{c_1} e^{xf(z)} dz .$$

Očekáváme, že pro velká x bude nejpodstatnější příspěvek dávat integrál přes malou úsečku o středu βi . Zvolme tedy ε ,

$$(101) \quad 0 < \varepsilon \leq \beta ,$$

a rozdělme integrační dráhu na pět částí:

$$(102) \quad \pi i H_V^{(1)}(x) = I_1 + I_2 + I_3 + I_4 + I_5 ,$$

$$I_1 = \int_{-\infty}^{-\beta} e^{xf(u)} du , \quad I_5 = \int_{\pi-\beta}^{+\infty} e^{xf(u+\pi i)} du , \quad I_2 = (1+i) \int_{-\beta}^{-\varepsilon} e^{xf(z)} du ,$$

$$I_3 = (1+i) \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} e^{xf(z)} du , \quad I_4 = (1+i) \int_{\varepsilon}^{\pi-\beta} e^{xf(z)} du ;$$

přítom v I_2, I_3, I_4 je $z = (1+i)u + i\beta$.

Rozhodující bude asi I_3 ; tím tedy začneme. V I_2, I_3, I_4 je

$$f(z) = \operatorname{sh}(u(1+i) + \beta i) - (u(1+i) + \beta i) \cos \beta$$

Rozvinu v Taylorovu řadu

$$f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{f^{(n)}(\beta i)}{n!} (u(1+i))^n .$$

Ježto $f'(\beta i) = 0$, $(1+i)^2 = 2i$, dostaneme

$$(103) \quad f(z) - f(\beta i) = -u^2 \sin \beta + R_1 + R_2 ,$$

$$(104) \quad \begin{cases} R_1 = \left(\frac{(2iu^2)^2}{4!} + \frac{(2iu^2)^3}{6!} + \frac{(2iu^2)^4}{8!} + \dots \right) i \sin \beta , \\ R_2 = (1+i) u \left(\frac{2iu^2}{3!} + \frac{(2iu^2)^2}{5!} + \frac{(2iu^2)^3}{7!} + \dots \right) \cos \beta . \end{cases}$$

(Prosím čtenáře, aby všechny výpočty podrobně prováděl.) V (103) jsem člen $-u^2 \sin \beta$, který pro malá $|u|$ převládne, dal zvlášť. Z (103), (104) plyne

$$(105) \quad e^{xf(z)} = e^{xf(\beta i)} \cdot e^{-xu^2 \sin \beta} \cdot e^{x(R_1 + R_2)} ,$$

(103) až (105) platí na celé šikmé části integrační dráhy. V I_3 bychom rádi nahradili $\exp(xR_1 + xR_2)$ jedničkou. Musíme tedy odhadnout obecně

$$|e^w - 1| \leq \sum_{k=1}^{\infty} \frac{|w|^k}{k!} = |w| \sum_{m=0}^{\infty} \frac{|w|^m}{(m+1)!} \leq |w| e^{|w|} .$$

Speciálně tedy

$$(106) \quad |e^w - 1| \leq 3|w| \quad \text{pro } |w| \leq 1.$$

Abychom tohoto odhadu mohli užít v I_3 , bude vhodné volit ε tak malé, aby bylo

$$(107) \quad x \cdot (|R_1| + |R_2|) \leq 1 \quad \text{pro } -\varepsilon \leq u \leq \varepsilon.$$

Odhadněme tedy napřed R_1, R_2 pro $-1 \leq u \leq 1$:

$$|R_1| \leq \sin \beta \cdot \frac{u^4}{6!} \left(1 + \frac{2}{5 \cdot 6} + \frac{2^2}{5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8} + \dots \right),$$

$$|R_2| \leq \cos \beta \cdot \frac{\sqrt{2}}{3} \cdot |u|^3 \left(1 + \frac{2}{4 \cdot 5} + \frac{2^2}{4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7} + \dots \right).$$

Srovnání s geometrickou řadou o kvocientu $\frac{1}{15}$, resp. $\frac{1}{10}$ a užití nerovnosti $\sqrt{2} < \frac{3}{2}$ dává

$$(108) \quad |R_1| \leq \frac{\sin \beta}{5} u^4, \quad |R_2| \leq \frac{5}{9} \cos \beta \cdot |u|^3$$

pro $-1 \leq u \leq 1$.

Tedy bude (107) splněno pro $-\varepsilon \leq u \leq \varepsilon$, když bude

$$(109) \quad 0 < \varepsilon \leq 1, \quad x\varepsilon^3 \cos \beta \leq 1, \quad x\varepsilon^4 \sin \beta \leq 1.$$

Pamatujme, že ε nesmíme volit příliš malé, má-li I_3 převládnout nad ostatními integrály. Vzhledem k tomu, že nás zajímají velká x , volme

$$(110) \quad \varepsilon = \frac{1}{x^{1/3} \cos^{1/3} \beta},$$

načež podmínky (101), (109) žádají, aby bylo

$$(111) \quad x \cos \beta \geq \max \left(\frac{1}{\beta^3}, 1, \operatorname{tg}^3 \beta \right).$$

Za této podmínky platí na integrační dráze I_3 nerovnost (107). Ježto $f(\beta i)$ je ryze imaginární, je $|\exp(xf(\beta i))| = 1$, a tedy podle (108) je na integrační dráze v I_3 (užijí ovšem (106))

$$(112) \quad e^{xf(z)} = \exp(xf(\beta i)) \cdot \exp(-xu^2 \sin \beta) + \\ + \Theta x(u^4 \sin \beta + 2|u|^3 \cos \beta) \cdot \exp(-xu^2 \sin \beta)$$

(Θ bude stále značit jakákoliv čísla, pro něž $|\Theta| \leq 1$). Ježto $|1 + i| = \sqrt{2} < \frac{3}{2}$, je

$$(113) \quad I_3 = (1 + i) e^{x f(\beta i)} \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} e^{-xu^2 \sin \beta} du + \frac{3}{2} \Theta x \int_{-\infty}^{+\infty} u^4 e^{-xu^2 \sin \beta} du \cdot \sin \beta + \\ + 3 \Theta x \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-xu^2 \sin \beta} |u|^3 du \cdot \cos \beta .$$

Jde o integrály sudých funkcí; v prvním pišme $\int_0^\varepsilon = \int_0^{+\infty} - \int_\varepsilon^{+\infty}$. Ježto integrály podobného druhu budeme často potřebovat, vyšetříme je obecně:

Lemma 5. *Nechť $\beta > -1$, $\alpha > 0$, $\lambda > 0$, $\varepsilon \geq 0$. Položme*

$$K(\alpha, \beta, \lambda, \varepsilon) = \int_\varepsilon^{+\infty} u^\beta \cdot \exp(-\lambda u^\alpha) du.$$

Potom je

$$(114) \quad K(\alpha, \beta, \lambda, 0) = \lambda^{-(\beta+1)/\alpha} \cdot \frac{1}{\alpha} \cdot \Gamma\left(\frac{\beta+1}{\alpha}\right);$$

pro $\varepsilon > 0$ je

$$(115) \quad K(\alpha, \beta, \lambda, \varepsilon) \leq \left(\frac{\lambda}{2}\right)^{-(\beta+1)/\alpha} \cdot e^{-(1/2)\lambda\varepsilon^\alpha} \cdot \frac{1}{\alpha} \cdot \Gamma\left(\frac{\beta+1}{\alpha}\right);$$

pro $\varepsilon > 0$, $\frac{\beta+1}{\alpha} \leq 1$ je

$$(116) \quad K(\alpha, \beta, \lambda, \varepsilon) \leq \frac{1}{\alpha} \cdot \lambda^{-(\beta+1)/\alpha} (\lambda\varepsilon^\alpha)^{(\beta+1)/\alpha-1} e^{-\lambda\varepsilon^\alpha} .$$

Důkaz: Vzorec (114) plyne ihned substitucí $\lambda u^\alpha = t$. Táž substituce dává pro

$$\frac{\beta+1}{\alpha} \leq 1, \quad \varepsilon > 0 :$$

$$K(\alpha, \beta, \lambda, \varepsilon) = \\ = \frac{1}{\alpha} \lambda^{-(\beta+1)/\alpha} \int_{\lambda\varepsilon^\alpha}^{+\infty} e^{-t} t^{(\beta+1)/\alpha-1} dt \leq \frac{1}{\alpha} \lambda^{-(\beta+1)/\alpha} \cdot (\lambda\varepsilon^\alpha)^{(\beta+1)/\alpha-1} \int_{\lambda\varepsilon^\alpha}^{+\infty} e^{-t} dt ,$$

což dává (116). Konečně pro $\varepsilon > 0$ je

$$K(\alpha, \beta, \lambda, \varepsilon) \leq e^{-(1/2)\lambda\varepsilon^\alpha} \int_0^{+\infty} u^\beta \cdot \exp\left(-\frac{\lambda}{2} u^\alpha\right) du ;$$

užitím (114) plyne (115).

Dosadíme-li do (113) podle lemmatu, dostáváme

$$(117) \quad I_3 = (1 + i) e^{x f(\beta i)} \cdot \sqrt{\frac{1}{x \sin \beta}} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) + 3\Theta x \cdot \frac{1}{x^2 \sin^2 \beta} \Gamma(2) \cos \beta + \\ + \frac{3}{2} \Theta x (x \sin \beta)^{-5/2} \cdot \Gamma\left(\frac{5}{2}\right) \cdot \sin \beta + \sqrt{2} \Theta \sqrt{\frac{1}{x \sin \beta}} \cdot \frac{e^{-N}}{\sqrt{N}},$$

kde

$$(118) \quad N = x\varepsilon^2 \sin \beta = \frac{x^{1/3} \sin \beta}{\cos^{2/3} \beta}.$$

Myslíme-li si na okamžik β pevné a $x \rightarrow +\infty$, vidíme, že první („hlavní“) člen je řádu $x^{-1/2}$, „zbytkové členy“ jsou $O(x^{-1})$. V dalším nebude ovšem β pevné; x, β budou libovolná čísla s $0 < \beta < \frac{\pi}{2}$, pro která platí (111).

Dále je

$$I_1 = \int_{\beta}^{+\infty} e^{-x(\operatorname{sh} u - u \cos \beta)} du , \\ |I_5| = \left| \int_{\pi-\beta}^{+\infty} \exp(x(\operatorname{sh}(u + i\pi) - (u + i\pi) \cos \beta)) du \right| \leq \\ \leq \int_{\pi-\beta}^{+\infty} \exp(-x(\operatorname{sh} u + u \cos \beta)) du \leq I_1 .$$

Pro $u > 0$ je $\operatorname{sh} u > u$, tedy $\operatorname{sh} u - u \cos \beta > u(1 - \cos \beta) = u \frac{\sin^2 \beta}{1 + \cos \beta} >$

$$> \frac{u}{2} \sin^2 \beta \text{ a odtud ihned } I_1 \leq \int_{\sin \beta}^{+\infty} \exp\left(-\frac{xu}{2} \sin^2 \beta\right) du ,$$

$$(119) \quad |I_1| + |I_5| \leq \frac{4}{x \sin^2 \beta} \cdot \exp\left(-\frac{x}{2} \sin^3 \beta\right) .$$

Konečně odhadněme $|I_2| + |I_4|$. Položme

$$(120) \quad \Phi(u) = \operatorname{Re} f(u + i(u + \beta)) = \operatorname{sh} u \cos(u + \beta) - u \cos \beta ,$$

takže

$$(121) \quad |I_2| + |I_4| \leq \sqrt{2} \int_{-\beta}^{-\varepsilon} \exp(x \Phi(u)) du + \sqrt{2} \int_{\varepsilon}^{\pi-\beta} \exp(x \Phi(u)) du .$$

Vyšetřeme průběh $\Phi(u)$. Je $\Phi(0) = 0$,

$$(122) \quad \Phi'(u) = \operatorname{ch} u \cos(u + \beta) - \operatorname{sh} u \sin(u + \beta) - \cos \beta, \quad \Phi'(0) = 0,$$

$$(123) \quad \Phi''(u) = -2 \operatorname{ch} u \sin(u + \beta) < 0$$

pro $-\beta < u < \pi - \beta$. Tedy $\Phi'(u)$ je kladná pro $-\beta < u < 0$, záporná pro $0 < u < \pi - \beta$, takže $\Phi(u) \leq \Phi(-\varepsilon)$ pro $-\beta \leq u \leq -\varepsilon$, $\Phi(u) \leq \Phi(\varepsilon)$ pro $\varepsilon \leq u \leq \pi - \beta$. Ježto (105), (107) platí na celé integrační dráze v I_3 , tedy také ještě pro $u = \pm \varepsilon$, je

$$e^{x\Phi(\pm\varepsilon)} = |\exp(xf(\pm\varepsilon(1+i) + i\beta))| \leq e \cdot e^{-x\varepsilon^2 \sin \beta},$$

a odtud podle (118), (121)

$$(124) \quad |I_2| + |I_4| \leq 3\sqrt{2} \cdot \pi e^{-N}.$$

Užiji (117), (119), (124), dělím πi a uvážím, že $1 + i = \sqrt{2} e^{(1/4)\pi i}$. Vychází:

Věta 58. Pro $0 < \beta < \frac{\pi}{2}$, $\arg x = 0$, $v = x \cos \beta$,

$$(125) \quad x \cos \beta \geq \max \left(1, \frac{1}{\beta^3}, \operatorname{tg}^3 \beta \right)$$

je

$$H_v^{(1)}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x \sin \beta}} \exp \left(i \left(x \sin \beta - x \beta \cos \beta - \frac{\pi}{4} \right) \right) + 3,$$

kde

$$\begin{aligned} 3 = & \Theta \frac{\cos \beta}{x \sin^2 \beta} + \Theta (x \sin \beta)^{-3/2} + \frac{1}{2} \Theta \frac{1}{\sqrt{x \sin \beta}} \frac{e^{-N}}{\sqrt{N}} + \\ & + \frac{4}{3} \Theta \frac{1}{x \sin^2 \beta} \exp \left(-\frac{x \sin^3 \beta}{2} \right) + 5 \Theta e^{-N}, \end{aligned}$$

kde

$$N = \frac{x^{1/3} \sin \beta}{\cos^{2/3} \beta}.$$

Odtud ovšem ihned

$$J_\nu(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x \sin \beta}} \cos \left(x \sin \beta - x\beta \cos \beta - \frac{\pi}{4} \right) + \mathfrak{Z}_1,$$

$$N_\nu(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x \sin \beta}} \sin \left(x \sin \beta - x\beta \cos \beta - \frac{\pi}{4} \right) + \mathfrak{Z}_2,$$

$$H_\nu^{(2)}(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi x \sin \beta}} \exp \left(-i \left(x \sin \beta - x\beta \cos \beta - \frac{\pi}{4} \right) \right) + \mathfrak{Z}_3,$$

kde pro $\mathfrak{Z}_1, \mathfrak{Z}_2, \mathfrak{Z}_3$ platí tentýž odhad jako pro \mathfrak{Z} .

Poznámka 1. Budiž $0 < \delta < \frac{\pi}{4}$. Pro $\delta \leq \beta \leq \frac{\pi}{2} - \delta$ leží $\sin \beta$ i $\cos \beta$ v intervalu $\left\langle \sin \delta, \sin \left(\frac{\pi}{2} - \delta \right) \right\rangle$. Z věty 58 plyne okamžitě: Budiž $0 < \delta < \frac{\pi}{4}$. Potom existují kladná čísla $c_1(\delta), c_2(\delta)$ tak, že pro $x > c_1(\delta)$, $\arg x = 0$, $\delta \leq \beta \leq \frac{\pi}{2} - \delta$, $\nu = x \cos \beta$ je

$$H_\nu^{(1)}(x) = \frac{1}{\sqrt{x}} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi \sin \beta}} \exp \left(i \left(x \sin \beta - x\beta \cos \beta - \frac{\pi}{4} \right) \right) + \Theta c_2(\delta) \cdot \frac{1}{\sqrt{x}} \right).$$

Tím je tedy vyčleněn „hlavní člen“ a odhad je stejnoměrný pro všechna $\beta \in \left\langle \delta, \frac{\pi}{2} - \delta \right\rangle$. Ale neříká nic o tom, co se děje, když $x \rightarrow +\infty$ a současně $\beta \rightarrow 0$ nebo $\beta \rightarrow \frac{\pi}{2}$. Sledujme ten (zajímavější) případ, že β je blízko nuly, tedy $\frac{\nu}{x} = \cos \beta$ blízko jedné. Položme $\tau = x \sin^3 \beta$ a sledujme jednotlivé členy v \mathfrak{Z} . Je $x \sin^2 \beta = \sqrt{x \sin \beta} \cdot \tau^{1/2}; (x \sin \beta)^{3/2} = (x \sin \beta)^{1/2} \cdot \tau^{1/3} \cdot x^{2/3} \geq (x \sin \beta)^{1/2} \tau^{1/2}$, pokud $x \geq 1$ (protože potom $x^{2/3} \geq x^{1/6} \geq \tau^{1/6}$). Dále pro $y > 0$ je $ye^{-y} \leq \frac{1}{e}$ (najděte maximum), tedy $y^{-1/2} e^{-y} < \frac{1}{ey^{3/2}}$, $N = \frac{\tau^{1/3}}{\cos^{2/3} \beta}$, $\frac{e^{-N}}{\sqrt{N}} < N^{-3/2} \leq \tau^{-1/2}$. Součet prvních čtyř členů v \mathfrak{Z} lze tedy psát pro $\tau \geq 1$ ve tvaru

$$(126) \quad 4\Theta \cdot \frac{1}{\sqrt{x \sin \beta} \cdot \sqrt{\tau}},$$

takže pro velká τ jsou podstatně menší než hlavní člen. Ale poslední člen v \mathfrak{Z} je $6\Theta \exp(-\tau \cos^{-2/3} \beta)$; to je pro velká τ sice velmi malé, ale není jasné, je-li to

menší než hlavní člen. Tento člen zbytku \mathfrak{J} , který vznikl odhadem I_2, I_4 , musíme tedy odhadnout jinak, chceme-li mít užitečný vzorec pro $\beta \rightarrow 0$, $\tau = x \sin^3 \beta \rightarrow +\infty$.

Odhadujme tedy I_2, I_4 jinak. Ježto nám jde jen o β blízká nule, předpokládejme $0 < \beta < \frac{1}{4}\pi$. Máme $\cos \beta > \frac{1}{\sqrt{2}}$; předpoklady (125) budou tedy jistě splněny, když

$$(127) \quad 0 < \beta < \frac{1}{4}\pi, \quad x > \frac{\sqrt{2}}{\beta^3}.$$

Pro $-1 \leq u \leq 1$, $z = u(1+i) + i\beta$ máme vzorec (103), kde podle (108) je $|R_1 + R_2| \leq |u|^3$. Jestliže $|u| \leq \frac{1}{2} \sin \beta$, je $|u|^3 \leq \frac{1}{2} u^2 \sin \beta$, tedy $|\exp(xf(z))| \leq \exp\left(-\frac{1}{2}xu^2 \sin \beta\right)$. Je (viz (110)) $\varepsilon = x^{-1/3} \cos^{-1/3} \beta < 2^{1/6}x^{-1/3} < \frac{1}{2} \sin \beta$, jakmile $\tau = x \sin^3 \beta \geq 12$ (neboť $2^3 \cdot \sqrt{2} < 12$). Tato podmínka implikuje $x > \sqrt{2} \beta^{-3}$. Budeme tedy místo (127) předpokládat ostřejší podmínku

$$(128) \quad 0 < \beta < \frac{1}{4}\pi, \quad \tau = x \sin^3 \beta \geq 12.$$

Tedy je $I_2 + I_4 = A + B$, kde

$$A = (1+i) \left(\int_{(-1/2)\sin\beta}^{-\varepsilon} \dots + \int_{\varepsilon}^{(1/2)\sin\beta} \dots \right),$$

$$B = (1+i) \left(\int_{-\beta}^{(-1/2)\sin\beta} \dots + \int_{(1/2)\sin\beta}^{\pi-\beta} \dots \right),$$

kde za znaméním integračním stojí $e^{xf(z)} du$, $z = u(1+i) + i\beta$. Tedy

$$|A| \leq 2\sqrt{2} \int_{\varepsilon}^{+\infty} \exp\left(-\frac{1}{2}xu^2 \sin \beta\right) du \leq 3 \int_{x^{-1/3}}^{+\infty} \dots$$

a podle lemmatu 5 plyne snadno (užijí opět $y^{-1/2}e^{-y} \leq \frac{1}{e}y^{-3/2}$ pro $y > 0$)

$$(129) \quad |A| < \frac{3}{\sqrt{x \sin \beta}} \cdot \tau^{-1/2}.$$

Definujme Φ vzorcem (120), takže

$$(130) \quad |B| \leq \sqrt{2} \left(\int_{-\beta}^{(-1/2)\sin\beta} e^{x\Phi(u)} du + \int_{(1/2)\sin\beta}^{\pi-\beta} e^{x\Phi(u)} du \right).$$

Víme, že $\Phi(0) = 0$, $\Phi'(0) = 0$,

$$(131) \quad \Phi''(u) = -2 \operatorname{ch} u \sin(u + \beta) \leq -2 \sin(u + \beta)$$

pro $-\beta \leq u \leq \pi - \beta$ (viz (123)). Speciálně pro $|u| \leq \frac{1}{2} \sin \beta$ je $\frac{1}{2} \beta < u + \beta < \frac{3}{2} \beta < \pi - \frac{1}{2} \beta$, a tedy $\sin(u + \beta) > \sin \frac{1}{2} \beta > \frac{1}{2} \sin \beta$, tj. $\Phi''(u) < -\sin \beta$. Odtud $\Phi' \left(\frac{1}{4} \sin \beta \right) < -\frac{1}{4} \sin^2 \beta$, $\Phi' \left(-\frac{1}{4} \sin \beta \right) > \frac{1}{4} \sin^2 \beta$. Ježto pak Φ' je klesající pro $-\beta \leq u \leq \pi - \beta$ a $\Phi \left(\pm \frac{1}{4} \sin \beta \right) < 0$, je pro $\frac{1}{4} \sin \beta < u < \pi - \beta$

$$\Phi(u) < \Phi(u) - \Phi \left(\frac{1}{4} \sin \beta \right) < - \left(u - \frac{1}{4} \sin \beta \right) \frac{1}{4} \sin^2 \beta$$

a pro $-\beta < u < -\frac{1}{4} \sin \beta$ je

$$\Phi(u) < \Phi(u) - \Phi \left(-\frac{1}{4} \sin \beta \right) < - \left(|u| - \frac{1}{4} \sin \beta \right) \frac{1}{4} \sin^2 \beta.$$

Tedy (podle (130))

$$(132) \quad |B| \leq 2 \sqrt{2} \int_{(1/2)\sin\beta}^{+\infty} \exp \left(-\frac{1}{4} x \sin^2 \beta \cdot \left(u - \frac{1}{4} \sin \beta \right) \right) du = \\ = 2 \sqrt{2} \int_{(1/4)\sin\beta}^{+\infty} \exp \left(-\frac{1}{4} x \sin^2 \beta \cdot v \right) dv < 2 \sqrt{2} \cdot \frac{4}{x \sin^2 \beta} < \frac{12}{\sqrt{x \sin \beta}} \cdot \tau^{-1/2}.$$

Přičtu-li k odhadu (126) ještě odhady (129), (132) (dělené π), dostávám:

Věta 58a. Necht' $0 < \beta < \frac{\pi}{4}$, $\arg x = 0$, $v = x \cos \beta$. Položme $\tau = x \sin^3 \beta$.

Potom pro $\tau \geq 12$ je

$$H_{\nu, \mu}^{(1)}(x) = \frac{1}{\sqrt{x \sin \beta}} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi}} \exp \left(i \left(x \sin \beta - x \beta \cos \beta - \frac{\pi}{4} \right) \right) + \frac{9\Theta}{\sqrt{\tau}} \right).$$

Tato věta dává pro velká τ asymptotický průběh $H_{\nu, \mu}^{(1)}(x)$. Speciálně: jestliže $\beta(x)$ je funkcí x takovou, že $0 < \beta(x) < \frac{\pi}{4}$ a že $\tau(x) \rightarrow +\infty$, je $\tau^{-1/2}(x) = o(1)$ pro $x \rightarrow +\infty$. Jak se jeví podmínka $\tau(x) \rightarrow +\infty$ ve funkci $v(x) = x \cos \beta(x)$? Pochopi-

telně nás zajímají případy, že $\beta(x)$ je malé pro velká x (v ostatních případech uijeme věty 58, pokud β není příliš blízko $\frac{\pi}{2}$, kterýžto případ nevyšetřuji). Pro $\beta \rightarrow 0+$ pišme $f(\beta) \sim g(\beta)$, když $\lim_{\beta \rightarrow 0+} \frac{f(\beta)}{g(\beta)} = 1$. Tedy $\beta \sim \sin \beta$, $x - v = x(1 - \cos \beta) \sim \frac{x}{2} \beta^2 \sim x \sin^2 \beta = x^{1/3} \frac{\tau^{2/3}}{2}$; tedy $\tau(x) \rightarrow +\infty$ pro $x \rightarrow +\infty$ znamená (při $\sin \beta(x) \rightarrow 0$) totéž jako $\frac{x - v(x)}{x^{1/3}} \rightarrow +\infty$.

§ 11

Asymptotika funkcí $H_v^{(j)}(x)$ pro $\xi = \frac{v}{x} = 1$

Jde o

$$\pi i H_x^{(1)}(x) = \int_{C_1} \exp(x f(z)) dz,$$

kde

$$(133) \quad f(z) = \operatorname{sh} z - z, \quad f'(z) = \operatorname{ch} z - 1.$$

Podle předběžné úvahy v § 9 volme $z_0 = 0$. Je $f(0) = f'(0) = f''(0) = 0, f'''(0) = 1$, tedy v označení § 8 je $p = 3$. Pro reálné z je $\operatorname{Im} z = 0$; pro reálné $z \neq 0$ je $f'(z) > 0$, tedy pro $z < 0$ je $f(z) < f(0) = 0$, takže záporná reálná poloosa leží v záporné oblasti. V záporných oblastech leží ještě dva oblouky s $\operatorname{Im} z = 0$, vycházející z bodu $z_0 = 0$. Jejich polotečny v bodě 0 svírají se zápornou reálnou poloosou úhel $\frac{2}{3}\pi$. S ohledem na tvar křivky C_1 zvolme novou integrační dráhu K_1 podle obr. 30.

Zvolme číslo $\varepsilon, 0 < \varepsilon \leq 1$ a rozložme

$$\pi i H_x^{(1)}(x) = \int_{K_1} e^{x f(z)} dz = I_1 + I_2 + I_3 + I_4 + I_5,$$

kde

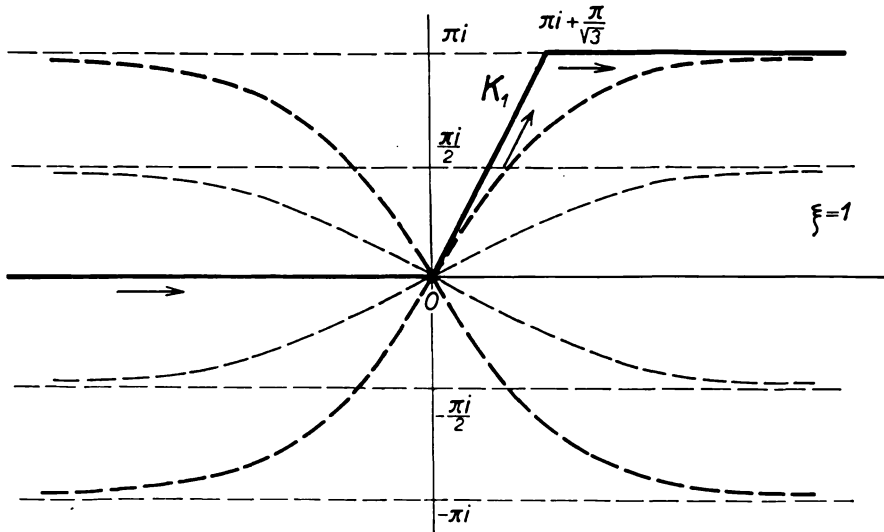
$$I_1 = \int_{-\infty}^{-\varepsilon} e^{x f(u)} du, \quad I_5 = \int_{\pi/\sqrt{3}}^{+\infty} e^{x f(u+i\pi)} du, \quad I_2 = \int_{-\varepsilon}^0 e^{x f(u)} du,$$

$$I_3 = (1 + i\sqrt{3}) \int_0^{(1/2)\varepsilon} e^{x f(z)} du, \quad I_4 = (1 + i\sqrt{3}) \int_{(1/2)\varepsilon}^{\pi/\sqrt{3}} e^{x f(z)} du;$$

přítom v I_3, I_4 je $z = (1 + i\sqrt{3})u$. Mez $\frac{\varepsilon}{2}$ jsme v I_3 volili proto, aby délka šikmé

úsečky od 0 do $(1 + i\sqrt{3}) \frac{\varepsilon}{2}$ byla ε – stejná jako délka integrační dráhy v I_2 .

V předešlém paragrafu (věta 58) jsme vypočítali jeden hlavní člen, ostatní jsme dali do zbytku 3. Zde máme jednodušší případ (bez parametru β); bude poučné zjistit, jak je možné počítat více členů asymptotického rozvoje.



Obr. 30.

Napřed vypočteme I_2, I_3 , které budou asi nejdůležitější. V I_3 položíme ještě $u = \frac{1}{2}v$, v I_2 položíme $u = -v$,

$$I_3 = \frac{1 + i\sqrt{3}}{2} \int_0^\varepsilon \exp\left(xf\left(\frac{1 + i\sqrt{3}}{2}v\right)\right) dv,$$

$$I_2 = \int_0^\varepsilon \exp(xf(-v)) dv.$$

Položme $\varrho_1 = -1$, $\varrho_2 = \frac{1}{2}(1 + i\sqrt{3})$,

$$(134) \quad G_\varrho = \int_0^\varepsilon \exp(xf(\varrho v)) dv.$$

Potom

$$(135) \quad I_2 + I_3 = G_{\varrho_1} + \varrho_2 G_{\varrho_2}.$$

Budeme tedy počítat G_ϱ pro $\varrho = \varrho_1$ a $\varrho = \varrho_2$; ϱ bude stále znamenat jedno z těchto dvou čísel. Pro obě tyto hodnoty je $|\varrho| = 1$, $\varrho^3 = -1$. Pro všechna u je

$$(136) \quad \operatorname{sh} \varrho u - \varrho u = \frac{\varrho^3 u^3}{6} + R(u),$$

$$R(u) = \frac{\varrho^5 u^5}{120} \left(1 + \frac{\varrho^2 u^2}{6 \cdot 7} + \frac{(\varrho^2 u^2)^2}{6 \cdot 7 \cdot 8 \cdot 9} + \dots \right).$$

Tedy je zřejmé

$$(137) \quad |R(u)| \leq \frac{|u|^5}{100} \quad \text{pro } |u| \leq 1.$$

Budiž $x \geq 1$ a zvolme $\varepsilon = x^{-1/5} \leq 1$; potom pro $|u| \leq \varepsilon$ bude $x|R(u)| < 1$.
Ve vzorci

$$(138) \quad e^{x(\operatorname{sh} \varrho u - \varrho u)} = e^{(-1/6)u^3 x} \cdot e^{xR(u)}$$

nebudeme aproximovat $\exp(xR(u))$ jedničkou (jako v § 10), nýbrž delším úsekem příslušné řady. Budiž $k \geq 0$ celé; potom pro $|w| \leq 1$ je

$$(139) \quad \left| e^w - 1 - \frac{w}{1!} - \dots - \frac{w^k}{k!} \right| \leq \sum_{n=k+1}^{\infty} \frac{|w|^n}{n!} \leq \frac{|w|^{k+1}}{(k+1)!} e^{|w|} \leq \frac{|w|^{k+1}}{(k+1)!} e.$$

Podle (139) dostaneme ($k = 2$; $e < 3$, $|\Theta| \leq 1$)

$$(140) \quad e^{x(\operatorname{sh} \varrho u - \varrho u)} = e^{-(1/6)u^3 x} \left(1 + xR + \frac{1}{2} x^2 R^2 + \frac{\Theta}{2} x^3 R^3 \right)$$

pro $|u| \leq \varepsilon$. Rozvineme-li xR , $x^2 R^2$, $x^3 R^3$ v mocninné řady (podle u), vidíme, že se v G_ϱ vyskytnou integrály ($k \geq 0$ celé, $|\Theta| \leq 1$)

$$(141) \quad \int_0^{+\infty} e^{(-1/6)xu^3} u^k du = x^{-(1/3)(k+1)} M_k, \quad M_k = \frac{1}{6} 6^{(1/3)(k+1)} \Gamma\left(\frac{k+1}{3}\right),$$

$$(142) \quad \int_\varepsilon^{+\infty} e^{-(1/6)xu^3} u^k du = \Theta \cdot 2^{(1/3)(k+1)} M_k x^{-(1/3)(k+1)} \exp\left(-\frac{1}{12} x^{2/5}\right)$$

(viz lemma 5). Všechna M_k se pomocí vztahu $\Gamma(s+1) = s\Gamma(s)$ dají převést na

$$\Gamma(1) = 1, \quad \Gamma\left(\frac{1}{3}\right), \quad \Gamma\left(\frac{2}{3}\right) = \pi \frac{1}{\Gamma\left(\frac{1}{3}\right) \sin \frac{\pi}{3}}.$$

V dalších výpočtech se nebudeme zdržovat numerickým odhadem konstant ve zbytkových členech. Absolutní kladné konstanty budeme značit c_1, c_2, \dots . Pokud nebude možné nedorozumění, budu je bez rozdílu značit c (bez indexu). Abychom věděli, jak máme postupovat, všimněme si, že integrál (141) je řádu $x^{-(1/3)(k+1)}$. Toho uijíme, abychom poznali, kolik členů máme vzít v xR a v x^2R^2 , jestliže $\frac{1}{2}|\Theta| x^3R^3$ v (140) vezmu jako zbytkový člen. Je $|x^3R^3| < cx^3u^{15}$ (beru $0 < u \leq \varepsilon$), takže integrací dostaneme člen řádu nejvýše $x^3 \cdot x^{-16/3} = x^{-7/3}$. Dále je $xR = \alpha xu^5 + \beta xu^7 + \gamma xu^9 + \dots$, což po integraci dává členy řádu $x^{-1}, x^{-5/3}, x^{-7/3}, \dots$; vezmu tedy v xR první dva členy plus zbytkový člen. Konečně je $x^2R^2 = \alpha'x^2u^{10} + \beta'x^2u^{12} + \dots$, což po integraci dává členy řádu $x^{-5/3}, x^{-7/3}, \dots$. Tedy vezmu v x^2R^2 první člen řádu plus zbytek. Píši tedy

$$xR = x \frac{\varrho^5 u^5}{5!} + x \frac{\varrho^7 u^7}{7!} + \Theta c_1 x u^9,$$

$$\frac{1}{2} x^2 R^2 = \frac{1}{2} \left(x \frac{\varrho^5 u^5}{5!} + \Theta c x u^7 \right)^2 = x^2 \frac{\varrho^{10} u^{10}}{2 \cdot (5!)^2} + \Theta c x^2 u^{12},$$

$$x^3 R^3 = (\Theta c x u^5)^3 = \Theta c x^3 u^{15}.$$

Nyní vypočtu G_ε (viz (134)). Je

$$\begin{aligned} e^{xf(\varrho u)} &= e^{x(\text{sh}\varrho u - \varrho u)} = e^{(-1/6)xu^3} \cdot \left(1 + xR + \frac{1}{2} x^2 R^2 + \frac{\Theta}{2} x^3 R^3 \right) = \\ &= e^{(-1/6)xu^3} \left(1 + x \frac{\varrho^5 u^5}{5!} + x \frac{\varrho^7 u^7}{7!} + x^2 \frac{\varrho^{10} u^{10}}{2 \cdot (5!)^2} + \Theta c x u^9 + \right. \\ &\quad \left. + \Theta c x^2 u^{12} + \Theta c x^3 u^{15} \right). \end{aligned}$$

Mám integrovat od 0 do ε ; v prvních čtyřech členech píši $\int_0^\varepsilon = \int_0^{+\infty} - \int_\varepsilon^{+\infty}$, poslední tři odhadnu integrálem od 0 do $+\infty$. Podle (141), (142) vychází

$$(143) \quad G_\varepsilon = \frac{1}{3} 6^{1/3} \Gamma\left(\frac{1}{3}\right) x^{-1/3} + \frac{1}{5!} M_5 \varrho^5 x^{-1} + \frac{1}{7!} M_7 \varrho^7 x^{-5/3} + \\ + \frac{1}{2 \cdot (5!)^2} M_{10} \varrho^{10} x^{-5/3} + \Theta c_2 x^{-1/3} \exp\left(-\frac{1}{12} x^{2/5}\right) + \Theta c_3 x^{-7/3}.$$

Ježto pro $x \geq 1$ je $x^{-1/3} \exp\left(-\frac{1}{12} x^{2/5}\right) < cx^{-7/3}$, lze předposlední člen vynechat. Podotýkám ovšem: Kdyby šlo o použití asymptotických rozvoji k numerickým

výpočtům, musili bychom se pokusit nějak vhodně určit c_2, c_3 a vyšlo by nám (můžete to zkusit) c_2 mnohem větší než c_3 , takže by u předposledního členu bylo užitečné využít exponenciálního činitele. Zrovna tak by bylo důležité, že ve vzorci pro xR lze volit c_1 malé, např. $c_1 = 3 \cdot 10^{-6}$.

Dále máme $\text{sh}(u + i\pi) = -\text{sh } u$, $\text{sh}(-u) = -\text{sh } u$, a tedy

$$I_1 + I_5 = \int_{\varepsilon}^{+\infty} e^{-x(\text{sh } u - u)} du + e^{-i\pi x} \int_{\pi/\sqrt{3}}^{+\infty} e^{-x(\text{sh } u + u)} du.$$

Ježto $\varepsilon \leq 1 < \frac{\pi}{\sqrt{3}}$, $\text{sh } u + u > \text{sh } u - u > \frac{1}{6} u^3$, je

$$(144) |I_1 + I_5| < 2 \int_{\varepsilon}^{+\infty} e^{(-1/6)xu^3} du = \Theta cx^{-1/3} \exp\left(-\frac{1}{12} x^{2/5}\right) = \Theta cx^{-7/3}$$

(viz (142)). Odhadněme konečně I_4 . Píši-li $\Phi(u) = \text{Re } f(z)$, $z = u(1 + i\sqrt{3})$, je

$$|I_4| = |1 + i\sqrt{3}| \left| \int_{(1/2)\varepsilon}^{\pi/\sqrt{3}} \exp(x f(z)) du \right| \leq 2 \int_{(1/2)\varepsilon}^{\pi/\sqrt{3}} \exp(x \Phi(u)) du.$$

Je $\text{sh}(u + iv) = \text{sh } u \cos v + i \text{ch } u \sin v$, tedy

$$\Phi(u) = \text{sh } u \cdot \cos(\sqrt{3}u) - u.$$

Vyšetřujme interval $0 \leq u \leq \frac{\pi}{\sqrt{3}}$. V intervalu $\frac{\pi}{2\sqrt{3}} < u < \frac{\pi}{\sqrt{3}}$ je $\text{sh } u \cdot \cos(\sqrt{3}u)$ záporné a v absolutní hodnotě roste; tedy je tam $\Phi(u)$ klesající. V intervalu $0 < u < \frac{\pi}{2\sqrt{3}}$ je

$$\begin{aligned} \Phi'(u) &= \text{ch } u \cdot \cos(\sqrt{3}u) - \sqrt{3} \text{sh } u \sin(\sqrt{3}u) - 1, \quad \Phi'(0) = 0, \\ \Phi''(u) &= -2 \text{sh } u \cdot \cos(\sqrt{3}u) - 2\sqrt{3} \text{ch } u \sin(\sqrt{3}u) < 0. \end{aligned}$$

Tedy $\Phi'(u) < 0$, $\Phi(u)$ klesající v $\left(0, \frac{\pi}{2\sqrt{3}}\right)$. Tedy je Φ klesající v $\left\langle 0, \frac{\pi}{\sqrt{3}} \right\rangle$ a pro $\frac{1}{2}\varepsilon \leq u \leq \frac{\pi}{\sqrt{3}}$ je $\Phi(u) \leq \Phi\left(\frac{\varepsilon}{2}\right)$, takže $|I_4| < \frac{2\pi}{\sqrt{3}} \exp\left(x\Phi\left(\frac{\varepsilon}{2}\right)\right)$. Ale

$$\Phi\left(\frac{\varepsilon}{2}\right) = \text{Re } f\left(\frac{1 + i\sqrt{3}}{2} \varepsilon\right) = \text{Re}(\text{sh } \varrho_1 \varepsilon - \varrho_1 \varepsilon).$$

Podle (136), (137) je

$$\text{sh } \varrho_1 \varepsilon - \varrho_1 \varepsilon = -\frac{\varepsilon^3}{3} + \Theta \frac{\varepsilon^5}{100},$$

a tedy

$$\Phi\left(\frac{\varepsilon}{2}\right) = -\frac{\varepsilon^3}{6} + \Theta \frac{\varepsilon^5}{100} < -\frac{\varepsilon^3}{7} = -\frac{1}{7}x^{-3/5},$$

$$(145) \quad |I_4| < \frac{2\pi}{\sqrt{3}} \exp\left(-\frac{1}{7}x^{2/5}\right) < cx^{-7/3}.$$

Z (135), (143), (144), (145) plyne

Věta 59. Pro $x \geq 1$, $\arg x = 0$ je

$$H_x^{(1)}(x) = \frac{\sqrt{3} - 3i}{6^{2/3}\pi} \Gamma\left(\frac{1}{3}\right) x^{-1/3} + \frac{\sqrt{3} + 3i}{2\pi} \left(\frac{M_7}{7!} - \frac{M_{10}}{2 \cdot (5!)^2}\right) x^{-5/3} + \Theta cx^{-7/3},$$

$$M_k = \frac{1}{3} 6^{(1/3)(k+1)} \Gamma\left(\frac{k+1}{3}\right).$$

Reálná a imaginární část a komplexně sdružené číslo dávají vzorce pro $J_x(x)$, $N_x(x)$, $H_x^{(2)}(x)$; nebudu je vypisovat. V prvním přiblížení máme pro $v = x \rightarrow +\infty$ vzorec $H_v^{(1)}(x) = x^{-1/3} \left(\frac{\sqrt{3} - 3i}{6^{2/3}\pi} \Gamma\left(\frac{1}{3}\right) + o(1) \right)$.

Dokážeme, že tento vzorec platí i tehdy, když x, v rostou do $+\infty$ tak, že $\frac{x-v}{x^{1/3}} \rightarrow 0$. Dokážeme ještě ostřejší, kvantitativní větu. Nechť

$$(146) \quad x - v = \tau x^{1/3}, \quad x \geq 1, \quad -1 < \tau < 1 \quad (\text{tedy } v > 0).$$

$H_v^{(1)}(x)$ vyjádříme integrálem přes křivku K_1 (obr. 30), takže

$$(147) \quad \pi i (H_x^{(1)}(x) - H_v^{(1)}(x)) = \int_{K_1} (e^{x(\text{sh}z-z)} - e^{x\text{sh}z-vz}) dz =$$

$$= \int_{K_1} e^{x(\text{sh}z-z)} (1 - e^{\tau x^{1/3}z}) dz = I_1 + I_2 + I_3 + I_4,$$

kde I_3 je integrál přes šikmou úsečku $z = \frac{1}{2}(1 + i\sqrt{3})u$, $0 \leq u \leq \frac{2\pi}{\sqrt{3}}$, $I_1 =$

$$= \int_{-\infty}^{-(2/\sqrt{3})\pi} \dots, \quad I_2 = \int_{-(2/\sqrt{3})\pi}^0 \dots, \quad I_4 \text{ je integrál přes polopřímku } z = u + i\pi,$$

$$u \geq \frac{\pi}{\sqrt{3}}.$$

Podotkněme: Půjde nám jen o odhad rozdílu $H_x^{(1)}(x) - H_v^{(1)}(x)$ a o žádný „hlavní člen“. Proto nemusíme zvlášť izolovat malé okolí bodu 0. Za druhé: Je-li $v \neq x$,

neodpovídá křivka K přesně návodu z § 8; např. pro $v < x$ by tomu návodu odpovídala křivka \tilde{C}_1 z § 9. Ale to, že volíme pro $H_x^{(1)}(x)$, $H_v^{(1)}(x)$ touž křivku K , nám umožňuje jednoduše počítat jejich rozdíl; a ježto pro velká x je $x - v$ malá v poměru k x , můžeme doufat, že naše metoda neztratí příliš na účinnosti.

Je vždy $|1 - e^w| \leq \sum_{k=1}^{\infty} \frac{|w|^k}{k!} \leq |w| e^{|w|}$, tedy

$$(148) \quad |1 - e^{\tau x^{1/3} z}| \leq |\tau| \cdot x^{1/3} |z| \cdot \exp(|\tau| x^{1/3} |z|).$$

K odhadu $I_2 + I_3$ stačí odhadnout

$$(149) \quad J_{\varrho} = \int_0^{(2/\sqrt{3})\pi} e^{x(\operatorname{sh} \varrho u - \varrho u)} (1 - e^{\tau x^{1/3} \varrho u}) du$$

pro $\varrho = -1$ a pro $\varrho = \frac{1}{2}(1 + i\sqrt{3})$, takže $\varrho^3 = -1$, $|\varrho| = 1$. Jde nám o hodnoty $0 \leq u \leq 2\pi/\sqrt{3}$. Je

$$(150) \quad \operatorname{sh} \varrho u - \varrho u = \frac{\varrho^3 u^3}{3!} \left(1 + \frac{\varrho^2 u^2}{4 \cdot 5} + \frac{\varrho^4 u^4}{4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7} + \dots \right).$$

Je $\frac{22}{7} = 3,142\dots > \pi$, tedy $\pi^2 < \frac{484}{49} < 10$, $u^2 < \frac{40}{3}$. Tedy

$\left| \frac{\varrho^2 u^2}{4 \cdot 5} + \frac{\varrho^4 u^4}{4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7} + \dots \right| \leq \frac{u^2}{20} \left(1 + \frac{40}{3} \cdot \frac{1}{6 \cdot 7} + \left(\frac{40}{3}\right)^2 \cdot \frac{1}{(6 \cdot 7)^2} + \dots \right) \leq \frac{u^2}{20} \cdot \frac{63}{43}$
 (geometrická řada s kvocientem $\frac{20}{63}$). Tedy $\frac{u^2}{20} \cdot \frac{63}{43} < \frac{2}{3} \cdot \frac{63}{43} = \frac{42}{43}$, a tedy podle

(150) je $\operatorname{sh} \varrho u - \varrho u = -\frac{u^3}{6} \left(1 + \Theta \frac{42}{43} \right)$ a odtud

$$(151) \quad \operatorname{Re}(\operatorname{sh} \varrho u - \varrho u) \leq -\frac{u^3}{6 \cdot 43} \leq -\frac{u^3}{300}.$$

Poznamenávám: Zdá se být podstatné, že nám „náhodou“ vyšlo číslo $\frac{42}{43} < 1$.

Ale kdyby vyšlo číslo ≥ 1 , nebylo by to neštěstí: musili bychom místo $\left\langle 0, \frac{2\pi}{\sqrt{3}} \right\rangle$

vzít menší interval $\langle 0, u_0 \rangle$ a interval $\left\langle u_0, \frac{2\pi}{\sqrt{3}} \right\rangle$ bychom vyšetřili zvlášť; to by nebylo těžké, neboť hlavní obtíže působí okolí bodu $u = 0$.

Podle (148), (149), (151) je

$$J_e = 2\Theta I|\tau| x^{1/3}, \quad J = \int_0^{+\infty} \exp\left(-\frac{xu^3}{300} + |\tau| x^{1/3}u\right) \cdot u \, du.$$

Je-li $|\tau| x^{1/3}u \leq \frac{xu^3}{900}$, tj. $u \geq 30|\tau|^{1/2} x^{-1/3} = \lambda$, je $-\frac{xu^3}{300} + |\tau| x^{1/3}u \leq -cxu^3$.

Tedy $J \leq J_1 + J_2$, kde

$$J_1 = \int_\lambda^{+\infty} e^{-cxu^3} u \, du < \int_0^{+\infty} e^{-cxu^3} u \, du, \quad J_2 = \int_0^\lambda e^{|\tau|x^{1/3}u} u \, du.$$

Podle lemmatu 5 je $J_1 = \Theta cx^{-2/3}$; substituce $|\tau| x^{1/3}u = t$ dává $J_2 = \tau^{-2} x^{-2/3} \cdot$

$\int_0^{30|\tau|^{3/2}} e^t \cdot t \, dt = \tau^{-2} x^{-2/3} \cdot \Theta \cdot e^{30} \cdot \frac{1}{2} \cdot 900|\tau|^3 = \Theta c|\tau| x^{-2/3} = \Theta cx^{-2/3}$, takže

$J_e = \Theta c|\tau| x^{-1/3}$, a tedy

$$(152) \quad I_2 + I_3 = \Theta c|\tau| x^{-1/3}.$$

K odhadu $I_1 + I_4$ poznamenejme, že

$$(153) \quad |1 - \exp(\tau x^{1/3}z)| \leq 1 + \exp(\operatorname{Re}(\tau x^{1/3}z)) \leq \\ \leq 2 \exp(|\tau| x^{1/3} \cdot |\operatorname{Re} z|).$$

V I_1 je $z = -u$, $u \geq \frac{2\pi}{\sqrt{3}}$; v I_4 je $z = u + i\pi$, $u \geq \frac{\pi}{\sqrt{3}} > 1$, $\operatorname{sh} z = -\operatorname{sh} u$.

Odtud a z (153) ihned dostanete

$$I_1 + I_4 = 4\Theta \int_{\pi/\sqrt{3}}^{+\infty} \exp(-x(\operatorname{sh} u - u) + |\tau| x^{1/3}u) \, du.$$

Zde je $x(\operatorname{sh} u - u) > \frac{1}{6} xu^3$. Jestliže $|\tau| \leq \frac{1}{12}$, potom pro $x \geq 1$, $u \geq 1$ je $|\tau| x^{1/3}u \leq$

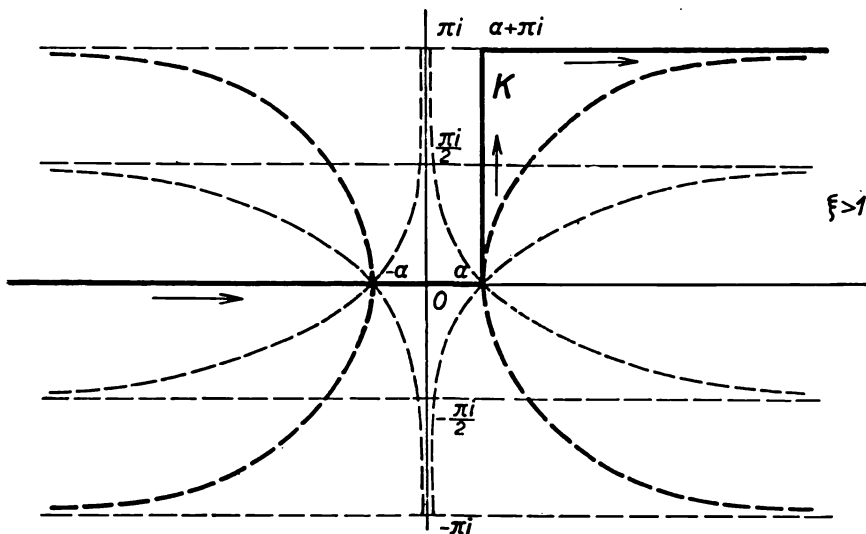
$\leq \frac{1}{12} xu^3$, tedy (viz lemma 5)

$$(154) \quad I_1 + I_4 = 4\Theta \int_1^{+\infty} \exp\left(-\frac{1}{12} xu^3\right) \, du = \Theta cx^{-1} \exp\left(-\frac{x}{12}\right).$$

Z (152), (154), (147) a z věty 59 plyne:

Věta 59a. Necht' $x \geq 1$, $-\frac{1}{12} \leq \tau \leq \frac{1}{12}$, $\arg x = 0$, $x - v = \tau x^{1/3}$. Potom

$$H_v^{(1)}(x) = x^{-1/3} \left(\frac{\sqrt{3} - 3i}{6^{2/3}\pi} \Gamma\left(\frac{1}{3}\right) + \Theta_c|\tau| + \Theta_c x^{-4/3} \right).$$



Obr. 31.

§ 12

Asymptotika funkcí $H_v^{(j)}(x)$ pro $\xi = \frac{v}{x} > 1$

Ježto $\xi > 1$, existuje právě jedno kladné α tak, že $\operatorname{ch} \alpha = \xi$, tedy

$$(155) \quad f(z) = \operatorname{sh} z - z \operatorname{ch} \alpha, \quad f'(z) = \operatorname{ch} z - \operatorname{ch} \alpha.$$

Všechny kořeny rovnice $f'(z) = 0$ jsou $\pm\alpha + 2k\pi i$, k celé. Vzhledem k tvaru křivky C_1 bude asi vhodné vzít za z_0 jeden z obou reálných kořenů. Je $f''(\pm\alpha) = \pm \operatorname{sh} \alpha \neq 0$, tedy $p = 2$ v označení § 8. Podle znaménka f' je vidět, že f roste v $(-\infty, -\alpha)$, klesá v $(-\alpha, \alpha)$, roste v $(\alpha, +\infty)$. Tedy (ježto pro reálné z je $\operatorname{Im} f(z) = 0$) leží krátké úsečky reálné osy s počátkem $-\alpha$, v záporných oblastech, kdežto

krátké úsečky reálné osy s počátkem α leží v kladných oblastech. Zvolím tedy $z_0 = -\alpha$ a bude

$$\pi i H_V^{(1)}(x) = \int_K \exp(x f(z)) dz = I_1 + I_2 + I_3 + I_4 + I_5,$$

kde K je křivka z obr. 31, I_m ($m = 1, \dots, 5$) jsou integrály přes tyto části křivky K (volím $0 < \varepsilon < \alpha$):

$$I_1: -\infty < z \leq -\alpha - \varepsilon, \quad I_2: -\alpha - \varepsilon \leq z \leq -\alpha + \varepsilon,$$

$$I_3: -\alpha + \varepsilon \leq z \leq \alpha, \quad I_4: z = \alpha + iu, \quad 0 \leq u \leq \pi,$$

$$I_5: z = u + i\pi, \quad \alpha \leq u < +\infty.$$

Změna té svislé úsečky proti C_1 (tam vycházela z bodu 0) je vhodná z tohoto důvodu: na úsečce od 0 od α klesá $\operatorname{Re} f(z) = f(z)$; úsečka od α do $\alpha + \pi i$ leží v záporné oblasti (bod α je sedlový bod s $p = 2$), tedy na této úsečce $\operatorname{Re} f(z)$ ještě dále (aspoň zpočátku) klesá – to nám asi ulehčí odhady. Ježto $f(-\alpha) > f(0) = 0$, máme

$$(156) \quad -f(\alpha) = f(-\alpha) = \alpha \operatorname{ch} \alpha - \operatorname{sh} \alpha > 0.$$

Rozviňme v Taylorovu řadu:

$$(157) \quad f(u - \alpha) = f(-\alpha) - \frac{1}{2} u^2 \operatorname{sh} \alpha + R_1 + R_2,$$

$$(158) \quad R_1 = \frac{1}{6} \operatorname{ch} \alpha \cdot u^3 \left(1 + \frac{u^2}{4 \cdot 5} + \frac{u^4}{4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7} + \dots \right),$$

$$(159) \quad R_2 = -\frac{1}{24} \operatorname{sh} \alpha \cdot u^4 \left(1 + \frac{u^2}{5 \cdot 6} + \frac{u^4}{5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8} + \dots \right).$$

Pro reálná u je $R_2 \leq 0$, $\operatorname{sgn} R_1 = \operatorname{sgn} u$, a pro $-1 \leq u \leq 1$ je $|R_2| \leq \frac{1}{4} |R_1|$ (neboť $\operatorname{sh} \alpha < \operatorname{ch} \alpha$ pro $\alpha > 0$). Dále je

$$(160) \quad |R_1| + |R_2| \leq \frac{5}{4} |R_1| \leq \frac{1}{4} \operatorname{ch} \alpha \cdot |u|^3$$

pro $-1 \leq u \leq 1$.

Zvolme

$$(161) \quad \varepsilon = \frac{1}{x^{1/3} \operatorname{ch}^{1/3} \alpha}.$$

Aby bylo $\varepsilon < \alpha$, předpokládejme

$$(162) \quad x \operatorname{ch} \alpha > \frac{1}{\alpha^3}, \quad x \geq 1.$$

Je $\varepsilon < 1$, takže podle (160) je $x(|R_1| + |R_2|) \leq \frac{1}{4}$ pro $-\varepsilon \leq u \leq \varepsilon$, tedy (je $|e^w - 1| \leq \leq 3|w|$ pro $|w| \leq 1$)

$$e^{x(R_1 + R_2)} = 1 + 3\Theta x(|R_1| + |R_2|).$$

Odtud a z (157) plyne

$$I_2 = e^{xf(-\alpha)} \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \exp\left(-\frac{1}{2} x \operatorname{sh} \alpha \cdot u^2\right) du + \\ + \Theta e^{xf(-\alpha)} \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \exp\left(-\frac{1}{2} x \operatorname{sh} \alpha \cdot u^2\right) \cdot x \operatorname{ch} \alpha \cdot |u|^3 du$$

a lemma 5 dává

$$(163) \quad I_2 = e^{xf(-\alpha)} \left(\sqrt{\frac{2\pi}{x \operatorname{sh} \alpha}} + \Theta c \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} + \Theta c \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \cdot \frac{e^{-N}}{\sqrt{N}} \right),$$

$$(164) \quad N = \frac{1}{2} x \varepsilon^2 \operatorname{sh} \alpha = \frac{x^{1/3} \operatorname{sh} \alpha}{2 \operatorname{ch}^{2/3} \alpha}.$$

Odhadněme $I_1 = \int_{-\infty}^{-\varepsilon} \exp(xf(u - \alpha)) du$. Pro $u < 0$ je $R_1 < 0$, $R_2 < 0$ podle (158), (159), a tedy podle (157) a podle lemmatu 5

$$(165) \quad 0 < I_1 < e^{xf(-\alpha)} \int_{-\infty}^{-\varepsilon} \exp\left(-\frac{1}{2} x \operatorname{sh} \alpha \cdot u^2\right) du = \Theta c \frac{e^{xf(-\alpha)}}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \frac{e^{-N}}{\sqrt{N}}.$$

V I_5 je $z = u + \pi i$, $f(z) = -\operatorname{sh} u - u \operatorname{ch} \alpha - \pi i \operatorname{ch} \alpha$, tedy

$$(166) \quad I_5 = \Theta \int_{\alpha}^{+\infty} e^{-x \operatorname{sh} u - x u \operatorname{ch} \alpha} du = \Theta \frac{1}{x \operatorname{ch} \alpha} \exp(-x(\operatorname{sh} \alpha + \alpha \operatorname{ch} \alpha)).$$

Ale $\frac{1}{\operatorname{ch} \alpha} < \frac{\operatorname{ch} \alpha}{\operatorname{sh}^2 \alpha}$, takže (velmi hrubý odhad)

$$(167) \quad I_5 = \Theta \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} = \Theta \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} e^{xf(-\alpha)}.$$

Odhadněme $I_4 = i \int_0^{\pi} \exp(xf(\alpha + iv)) dv$.

Je $\operatorname{Re} f(\alpha + iv) = \operatorname{sh} \alpha \cos v - \alpha \operatorname{ch} \alpha$. V důkazu věty 59a jsme zjistili, že $\pi^2 < 10$. Pro $0 \leq v \leq \pi$ je $\cos v = 1 - \frac{v^2}{2!} + \frac{v^4}{4!} - \frac{v^6}{6!} + \dots$ řada se střídavými znaménky a absolutní hodnoty členů od druhého počínajíc klesají, ježto $\frac{10}{3 \cdot 4} < 1$. Tedy $\cos v \leq 1 - \frac{v^2}{2!} + \frac{v^4}{4!}$ a přitom $\frac{v^2}{3 \cdot 4} < \frac{5}{6}$, takže

$$\cos v < 1 - \frac{v^2}{12}, \quad \operatorname{Re} f(\alpha + iv) < \operatorname{sh} \alpha - \alpha \operatorname{ch} \alpha - \frac{1}{12} \operatorname{sh} \alpha v^2,$$

$$(168) \quad I_4 = \Theta e^{xf(\alpha)} \int_0^{+\infty} \exp\left(-\frac{x}{12} \operatorname{sh} \alpha \cdot v^2\right) dv = \Theta c e^{-xf(-\alpha)} \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}}$$

podle lemmatu 5. Zbývá odhadnout

$$I_3 = \int_{-\alpha+\varepsilon}^{\alpha} \exp(xf(u)) du.$$

Je $f(0) = 0$, $f'(u) < 0$ pro $-\alpha < u < \alpha$. Tedy $f(u) < 0$ pro $0 < u < \alpha$, a tedy zřejmě

$$(169) \quad I_{3,1} = \int_0^{\alpha} \exp(xf(u)) du = \Theta \alpha.$$

Jde ještě o

$$(170) \quad I_{3,2} = \int_{-\alpha+\varepsilon}^0 \exp(xf(u)) du = \int_{\varepsilon}^{\alpha} \exp(xf(u-\alpha)) du.$$

Podle (157), (160) máme pro $-1 \leq u \leq 1$

$$f(u-\alpha) = f(-\alpha) - \frac{u^2}{2} \operatorname{sh} \alpha + \frac{\Theta}{4} \operatorname{ch} \alpha \cdot |u|^3.$$

Jestliže tedy $0 < u \leq \frac{\operatorname{sh} \alpha}{\operatorname{ch} \alpha}$, je $f(u-\alpha) < f(-\alpha) - \frac{u^2}{4} \operatorname{sh} \alpha$. Předpokládejme

$$(171) \quad x \operatorname{sh}^3 \alpha \geq \operatorname{ch}^2 \alpha;$$

potom $\varepsilon = (x \operatorname{ch} \alpha)^{-1/3} \leq \frac{\operatorname{sh} \alpha}{\operatorname{ch} \alpha}$ a můžeme psát

$$(172) \quad I_{3,2} = A + B,$$

$$A = \int_{\varepsilon}^{\text{sh}\alpha/\text{ch}\alpha} \exp(x f(u - \alpha)) du \leq e^{xf(-\alpha)} \int_{\varepsilon}^{+\infty} \exp\left(-\frac{1}{4} x u^2 \text{sh } \alpha\right) du ,$$

$$(173) \quad B = \int_{\text{sh}\alpha/\text{ch}\alpha}^{\alpha} \exp(x f(u - \alpha)) du$$

(podle (156) víme, že $\text{sh } \alpha / \text{ch } \alpha < \alpha$).

Lemma 5 dává

$$(174) \quad A = \Theta c \frac{1}{\sqrt{x \text{sh } \alpha}} e^{xf(-\alpha)} \cdot \frac{e^{(-1/2)N}}{\sqrt{N}} .$$

Při výpočtu B potřebujeme studovat průběh $f(u - \alpha)$ pomocí $f'(u - \alpha)$. Pro $u < \alpha$ je $f''(u - \alpha) = \text{sh}(u - \alpha) < 0$, tedy $f'(u - \alpha)$ klesá. Pro $u = \frac{\text{sh } \alpha}{\text{ch } \alpha}$ (tedy $0 < u < 1$)

je

$$\begin{aligned} f'(u - \alpha) &= \text{ch}(u - \alpha) - \text{ch } \alpha = \text{ch } \alpha (\text{ch } u - 1) - \text{sh } \alpha \text{sh } u = \\ &= -\text{sh } \alpha \left(\frac{u}{1!} + \frac{u^3}{3!} + \frac{u^5}{5!} + \dots \right) + \text{ch } \alpha \left(\frac{u^2}{2!} + \frac{u^4}{4!} + \frac{u^6}{6!} + \dots \right) < \\ &< -u \text{sh } \alpha + \frac{6}{11} u^2 \text{ch } \alpha = -\frac{5}{11} \frac{\text{sh}^2 \alpha}{\text{ch } \alpha} < -\frac{1}{3} \frac{\text{sh}^2 \alpha}{\text{ch } \alpha} . \end{aligned}$$

Tedy je též $f'(u - \alpha) < -\frac{1}{3} \frac{\text{sh}^2 \alpha}{\text{ch } \alpha}$ pro $\frac{\text{sh } \alpha}{\text{ch } \alpha} \leq u \leq \alpha$. Odtud pro tato u plyne

$$f(u - \alpha) < f\left(\frac{\text{sh } \alpha}{\text{ch } \alpha} - \alpha\right) - \frac{1}{3} \frac{\text{sh}^2 \alpha}{\text{ch } \alpha} \left(u - \frac{\text{sh } \alpha}{\text{ch } \alpha}\right)$$

a dále je

$$f\left(\frac{\text{sh } \alpha}{\text{ch } \alpha} - \alpha\right) < f(-\alpha) .$$

Tedy

$$(175) \quad \begin{aligned} B &= \Theta e^{xf(-\alpha)} \int_{\text{sh}\alpha/\text{ch}\alpha}^{+\infty} \exp\left(-\frac{1}{3} x \frac{\text{sh}^2 \alpha}{\text{ch } \alpha} \left(u - \frac{\text{sh } \alpha}{\text{ch } \alpha}\right)\right) du = \\ &= \Theta e^{xf(-\alpha)} \cdot \frac{3 \text{ch } \alpha}{x \text{sh}^2 \alpha} . \end{aligned}$$

Předpoklady jsou (162), (171). Víme však, že $\frac{1}{\alpha^3} < \left(\frac{\text{ch } \alpha}{\text{sh } \alpha}\right)^3$, takže stačí předpoklady $x \geq 1$ a (171). Z (163), (164), (165), (167), (168), (169), (173), (174) plyne tedy:

Věta 60. *Nechť $\arg x = 0$, $\alpha > 0$, $v = x \operatorname{ch} \alpha$,*

$$(176) \quad x \operatorname{ch} \alpha \geq \left(\frac{\operatorname{ch} \alpha}{\operatorname{sh} \alpha} \right)^3, \quad x \geq 1.$$

Potom je

$$(177) \quad H_v^{(1)}(x) = e^{xf(-\alpha)} \left(-i \sqrt{\frac{2}{\pi x \operatorname{sh} \alpha}} \right) + \Theta c \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} + \\ + \Theta c \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \left(\frac{e^{-(1/2)N}}{\sqrt{N}} + e^{-2xf(-\alpha)} \right) + \Theta cae^{-xf(-\alpha)}, \\ f(-\alpha) = \alpha \operatorname{ch} \alpha - \operatorname{sh} \alpha > 0, \quad N = \frac{1}{2} \frac{x^{1/3} \operatorname{sh} \alpha}{\operatorname{ch}^{2/3} \alpha}.$$

Odtud přímo plyne: Nechť $0 < \delta < 1$. Potom existují $c_1(\delta)$, $c_2(\delta)$ tak, že pro $\arg x = 0$, $x > c_1(\delta)$, $v = x \operatorname{ch} \alpha$, $\delta < \alpha < \frac{1}{\delta}$ je

$$H_v^{(1)}(x) = e^{xf(-\alpha)} \left(-i \sqrt{\frac{2}{\pi x \operatorname{sh} \alpha}} + \Theta c_2(\delta) \frac{1}{x} \right).$$

Obdobně jako v § 10 ukážeme, že první sčítanec zůstane „hlavním členem“ i tehdy, když α konverguje k nule a současně x roste tak, že $\tau = x \operatorname{sh}^3 \alpha \rightarrow +\infty$.

Omezme se tedy na $0 < \alpha < 1$, načež velmi hrubé odhady dávají $1 < \operatorname{ch} \alpha < 2$, $\alpha < \operatorname{sh} \alpha < 2\alpha$, a podmínka (176) bude splněna, když $x \geq 1$, $\tau \geq 4$. Odhadněme jednotlivé zbytkové členy v (177). Předně je $x \operatorname{sh}^2 \alpha = \sqrt{x \operatorname{sh} \alpha} \cdot \tau^{1/2}$. Za druhé $N > c\tau$, tedy $e^{-(1/2)N} \cdot N^{-1/2} < c\tau^{-1/2}$. Za třetí je

$$f(-\alpha) = \sum_{k=1}^{\infty} \alpha^{2k+1} \left(\frac{1}{(2k)!} - \frac{1}{(2k+1)!} \right) > \frac{\alpha^3}{3}.$$

Tedy je

$$e^{-2xf(-\alpha)} < e^{-xf(-\alpha)} < \exp \left(-\frac{1}{3} x\alpha^3 \right) < \exp(-c\tau).$$

Ježto $y^{1/2}e^{-cy}$ je pro $y > 0$ omezená, je $\exp(-2xf(-\alpha)) < c\tau^{-1/2}$. Konečně $\alpha \exp(-xf(-\alpha)) < \operatorname{sh} \alpha \cdot \exp(-c\tau) = \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \tau^{1/2} \exp(-c\tau) < \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \cdot \tau^{-1/2}$ (ježto ye^{-cy} je omezená). Z věty 60 tedy plyne:

Věta 60a. *Nechť* $0 < \alpha < 1$, $x \geq 1$, $\arg x = 0$, $v = x \operatorname{ch} \alpha$, $\tau = x \operatorname{sh}^3 \alpha \geq 4$.
Potom je

$$H_v^{(1)}(x) = e^{x f(-\alpha)} \cdot \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \left(-i \sqrt{\frac{2}{\pi}} + \Theta c \tau^{-1/2} \right).$$

Tato věta je užitečná, když $x \rightarrow +\infty$, $\alpha \rightarrow 0$ tak, že $\tau \rightarrow +\infty$. Představme si, že $v(x)$ je funkcí x a že $\alpha(x) \rightarrow 0$ pro $x \rightarrow +\infty$. Co znamená podmínka $\tau = \tau(x) \rightarrow +\infty$? Pro $\alpha \rightarrow 0+$ je $\operatorname{sh} \alpha \sim \alpha$, $\operatorname{ch} \alpha - 1 \sim \frac{1}{2} \alpha^2 \sim \frac{1}{2} \operatorname{sh}^2 \alpha$, tedy $v - x = (\operatorname{ch} \alpha - 1) \sim \frac{1}{2} x \operatorname{sh}^2 \alpha = \frac{1}{2} x^{1/3} \tau^{2/3}$. Podmínka $\tau(x) \rightarrow +\infty$ znamená tedy totéž jako $\frac{v(x) - x}{x^{1/3}} \rightarrow +\infty$.

Podívejme se na věty 58a, 59a, 60a. Jestliže $\frac{v}{x}$ je blízko jedné, dávají nám věty 58a, 60a užitečný výsledek pro velká $|v - x| \cdot x^{-1/3}$, a věta 59a dává užitečný výsledek pro malá $|v - x| \cdot x^{-1/3}$. Tyto věty selhávají, když $|v - x|$ je právě řádu $x^{1/3}$.

Vraťme se k větě 60. Z (177) dostaneme okamžitě

$$N_v(x) = -e^{x f(-\alpha)} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi x \operatorname{sh} \alpha}} + \mathfrak{Z}_1 \right),$$

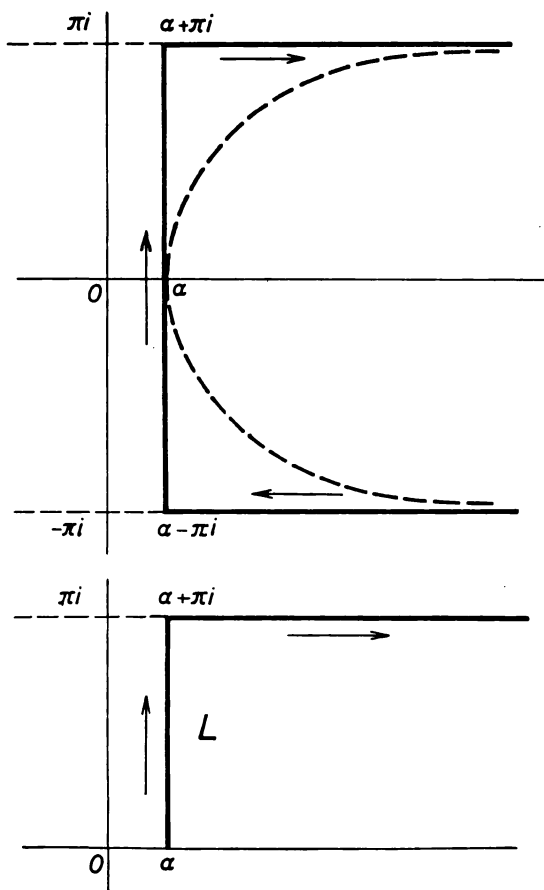
$$H_v^{(2)}(x) = i e^{x f(-\alpha)} \left(\sqrt{\frac{2}{\pi x \operatorname{sh} \alpha}} + \mathfrak{Z}_2 \right),$$

ale jen $J_v(x) = e^{x f(-\alpha)} \mathfrak{Z}_3$, kde pro zbytky \mathfrak{Z}_j máme tytéž odhady jako v (177). Pro J_v tedy nedostáváme hlavní člen. To spočívá v tom, že při výpočtu $H_v^{(1)}$ je rozhodující člen $\frac{1}{\pi i} I_2$ ryze imaginární. Musíme tedy volit jinou cestu k výpočtu $J_v(x)$. Vraťme se k dráze C_3 z věty 57 a modifikujme ji dle obr. 32; je

$$\pi i J_v(x) = \frac{1}{2} \int_K e^{x f(z)} dz.$$

Z úvahy na počátku tohoto paragrafu je patrné, že $f'(\alpha) = 0$, $f''(\alpha) \neq 0$ a že úsečky od $\alpha - \pi i$ do α a od α do $\alpha + \pi i$ leží – aspoň v blízkosti bodu α – v záporných oblastech. Tedy se dráha K zdá být vhodná. Je-li \bar{z} komplexně sdružené se z , je $f(\bar{z})$ komplexně sdružené s $f(z)$ a odtud ihned plyne (viz obr. 32)

$$\pi i J_v(x) = i \operatorname{Im} \int_L e^{x f(z)} dz.$$



Obr. 32.

Pro x, α volím opět předpoklady věty 60 a integrál přes L rozložím na tři:

$$I_1 = i \int_0^\varepsilon \exp(f(\alpha + iv)) dv, \quad I_2 = i \int_\varepsilon^\pi \exp(f(\alpha + iv)) dv,$$

$$I_3 = \int_\pi^{+\infty} \exp(xf(u + i\pi)) du.$$

Volíme opět

$$\varepsilon = (x \operatorname{ch} \alpha)^{-1/3} < 1.$$

I_3 jsme už počítali při $H_v^{(1)}(x)$ (tehdy se nazýval I_5). Podle (166) je

$$(178) \quad I_3 = \Theta \frac{1}{x \operatorname{ch} \alpha} \exp(-x(\operatorname{sh} \alpha + \alpha \operatorname{ch} \alpha)) = \\ = \Theta \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} \exp(x(\operatorname{sh} \alpha - \alpha \operatorname{ch} \alpha)) = \Theta \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2(\alpha)} e^{x f(\alpha)}.$$

Na integrační dráze v I_1, I_2 je $0 \leq v \leq \pi$ a vypočítali jsme již, že $\pi^2 < 10$. Je

$$f(\alpha + iv) = f(\alpha) - \frac{1}{2} v^2 \operatorname{sh} \alpha + R_1 + R_2, \\ R_1 = \frac{\operatorname{sh} \alpha}{24} v^4 \left(1 - \frac{v^2}{5 \cdot 6} + \frac{v^4}{5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8} - \dots \right), \\ R_2 = -\frac{i}{6} \operatorname{ch} \alpha \cdot v^3 \left(1 - \frac{v^2}{4 \cdot 5} + \frac{v^4}{4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7} - \dots \right).$$

Absolutní hodnoty členů klesají, tedy

$$|R_1| \leq \frac{1}{24} \operatorname{sh} \alpha \cdot v^4, \quad |R_2| \leq \frac{1}{6} \operatorname{ch} \alpha \cdot v^3$$

pro $0 \leq v \leq \pi$. Pro $0 \leq v \leq \varepsilon$ je (ježto $\varepsilon < \pi$)

$$x(|R_1| + |R_2|) \leq \frac{5}{24} x \operatorname{ch} \alpha \cdot v^3 < 1,$$

a tedy (ježto $|e^w - 1| < 3|w|$ pro $|w| \leq 1$)

$$I_1 = i e^{x f(\alpha)} \int_0^\varepsilon \exp\left(\frac{1}{2} x \operatorname{sh} \alpha \cdot v^2\right) \cdot (1 + \Theta x \operatorname{ch} \alpha \cdot v^3) dv.$$

Podle lemmatu vychází (totéž N jako ve větě 60)

$$I_1 = i e^{x f(\alpha)} \left(\sqrt{\frac{\pi}{2x \operatorname{sh} \alpha}} + \Theta c \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} + \Theta c \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \cdot \frac{e^{(-1/2)N}}{\sqrt{N}} \right).$$

V intervalu $\varepsilon \leq v \leq \pi$ máme $\operatorname{Re} f(\alpha + iv) = f(\alpha) - \frac{1}{2} \operatorname{sh} \alpha \cdot v^2 + R_1$, kde $R_1 \leq \frac{1}{24} \operatorname{sh} \alpha \cdot v^4 < \frac{10}{24} \operatorname{sh} \alpha \cdot v^2$, takže $\operatorname{Re} f(\alpha + iv) \leq f(\alpha) - \frac{1}{12} \operatorname{sh} \alpha \cdot v^2$ a podle lemmatu 5 je

$$I_2 = \Theta e^{x f(\alpha)} \int_\varepsilon^{+\infty} \exp\left(-\frac{1}{12} x \operatorname{sh} \alpha \cdot v^2\right) dv = \Theta c e^{x f(\alpha)} \cdot \frac{e^{-(1/6)N}}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha} \cdot \sqrt{N}}.$$

Věta 61. *Nechť* $x \geq 1$, $\arg x = 0$, $\alpha > 0$, $v = x \operatorname{ch} \alpha$,

$$x \operatorname{ch} \alpha \geq \left(\frac{\operatorname{ch} \alpha}{\operatorname{sh} \alpha} \right)^3.$$

Potom

$$J_v(x) = e^{xf(\alpha)} \left(\sqrt{\frac{1}{2\pi x \operatorname{sh} \alpha}} + \Theta c \frac{\operatorname{ch} \alpha}{x \operatorname{sh}^2 \alpha} + \Theta c \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \cdot \frac{e^{(-1/6)N}}{\sqrt{N}} \right),$$

$$N = \frac{x^{1/3} \operatorname{sh} \alpha}{2 \operatorname{ch}^{2/3} \alpha}, \quad f(\alpha) = \operatorname{sh} \alpha - \alpha \operatorname{ch} \alpha = -f(-\alpha) < 0.$$

Téměř doslova tak, jako z věty 60 plynula věta 60a, plyne z věty 61:

Věta 61a. *Nechť* $0 < \alpha < 1$, $x \geq 1$, $\arg x = 0$, $v = x \operatorname{ch} \alpha$, $\tau = x \operatorname{sh}^3 \alpha \geq 4$.

Potom

$$J_v(x) = e^{xf(\alpha)} \frac{1}{\sqrt{x \operatorname{sh} \alpha}} \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi}} + \Theta c \tau^{-1/2} \right).$$

Srovnajme na závěr větu 60 s větou 61. Je-li $\alpha > 0$ pevné, potom pro $x \rightarrow +\infty$ roste $|H_v^{(1)}(x)|$ exponenciálně do $+\infty$, kdežto $J_v(x)$ exponenciálně konverguje k nule. Je tedy pochopitelné, že z asymptotického rozvoje pro $H_v^{(1)}$ se nám nepodařilo odvodit asymptotický rozvoj pro J_v .