

Zdeněk Koutský

Zobecněné Fresnelovy integrály

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 75 (1950), No. 3, D257--D261

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/123885>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1950

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



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

ČLÁNKY A REFERÁTY

ZOBECNĚNÉ FRESNELOVY INTEGRÁLY.

ZDENĚK KOUTSKÝ, Praha.

Zobecněnými Fresnelovými integrály nazývám integrály typu $\int_0^{\infty} \cos x^{2k} dx, \int_0^{\infty} \sin x^{2k} dx$. Je zřejmé, že pro $k = 1$ dostanu Fresnelův integrál. Je několik způsobů výpočtu těchto speciálních integrálů, ale pro $k > \frac{1}{2}$ a $k \neq 1$ zbývají metody pouze dvě. Jedna z nich je převedení těchto integrálů substitucí $x^{2k} = y$ na typ $\int_0^{\infty} \frac{\cos y}{y^m} dy, \int_0^{\infty} \frac{\sin y}{y^m} dy$, kde $m = \frac{2k-1}{2k}$, jejichž výpočet záměnou integračního pořadu najdeme ve všech učebnicích integračního počtu s výsledkem

$$\int_0^{\infty} \frac{\cos y}{y^{\frac{2k-1}{2k}}} dy = \frac{\pi}{4k\Gamma\left(\frac{2k-1}{2k}\right)} \cos \frac{\pi}{2} \left(\frac{2k-1}{2k}\right)$$

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin y}{y^{\frac{2k-1}{2k}}} dy = \frac{\pi}{4k\Gamma\left(\frac{2k-1}{2k}\right)} \sin \frac{\pi}{2} \left(\frac{2k-1}{2k}\right)$$

Tato cesta zdá se mi obtížnější a delší (je nutno dokázat oprávněnost záměny integračního pořadu, použití jisté vlastnosti Γ -funkce a ještě další substitute a to pro oba integrály zvláště) než výpočet pomocí Cauchyovy věty integrační, jež chci předvésti.

Budiž k reálné číslo, $k > \frac{1}{2}$. V Gaussově rovině zvolíme si následující integrační cestu: Z počátku O po reálné ose do bodu A (ve vzdálenosti R), odtud po kružnici opsané počátku poloměrem R do bodu B ($\sphericalangle AOB = \varphi = \frac{\pi}{4k}$) a po přímce zpět do O . V oblasti, ležící uvnitř integrační čáry, existuje holomorfní větev funkce $e^{-z^{2k}}$, která na reálné ose nabývá

reálných hodnot a na uzávěru této oblasti je spojitá. Tedy je integrál po naznačené cestě roven nule.

Tedy

$$\int_0^R e^{-x^{2k}} dx + \int_{\overrightarrow{AB}} e^{-z^{2k}} dz + \int_{\overleftarrow{BO}} e^{-z^{2k}} dz = 0.$$

Z toho

$$\int_0^R e^{-x^{2k}} dx + \int_{\overrightarrow{AB}} e^{-z^{2k}} dz = \int_{\overleftarrow{BO}} e^{-z^{2k}} dz \quad (1)$$

Protože

$$\int_0^\infty e^{-x^{2k}} dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R e^{-x^{2k}} dx,$$

přejdeme v (1) k limitám:

$$\int_0^\infty e^{-x^{2k}} dx + \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\overrightarrow{AB}} e^{-z^{2k}} dz = \lim_{B \rightarrow \infty} \int_{\overleftarrow{BO}} e^{-z^{2k}} dz \quad (2)$$

Tvrdím:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\overrightarrow{AB}} e^{-z^{2k}} dz = 0.$$

Důkaz:

$$\int_{\overrightarrow{AB}} e^{-z^{2k}} dz = \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-R^{2k} (\cos \varphi + i \sin \varphi)} \cdot \frac{R}{2k} \left(-\sin \frac{\varphi}{2k} + i \cos \frac{\varphi}{2k} \right) d\varphi,$$

což plyne ze substituce:

$$z = R \left(\cos \frac{\varphi}{2k} + i \sin \frac{\varphi}{2k} \right)$$

$$dz = \frac{1}{2k} R \left(-\sin \frac{\varphi}{2k} + i \cos \frac{\varphi}{2k} \right) d\varphi.$$

Nyní odhadneme prostou hodnotu tohoto integrálu:

$$\left| \int_0^{\frac{\pi}{2}} \dots \right| \leq \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left| \dots \right| = \frac{R}{2k} \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-R^{2k} \cos \varphi} d\varphi =$$

$$= \frac{R}{2k} \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-R^{2k} \sin \varphi} d\varphi \leq \frac{R}{2k} \int_0^{\frac{\pi}{2}} e^{-\frac{2}{\pi} \varphi R^{2k}} d\varphi = \frac{\pi}{2k R^{2k-1}} \left(1 - e^{-R^{2k}} \right).$$

Důkaz

Tedy v limitě: $\lim_{R \rightarrow \infty} \frac{\pi}{2kR^{2k-1}} (1 - e^{-R^{2k}}) = 0$ pro $k > \frac{1}{2}$.

Dále potřebujeme znáti hodnotu integrálu $\int_0^{\infty} e^{-x^{2k}} dx$. To je však velmi snadné, neboť substitucí $x^{2k} = y$ jej převedeme na Γ -funkci. ($dx = \frac{dy}{2kx^{2k-1}}$).

$$\int_0^{\infty} e^{-x^{2k}} dx = \frac{1}{2k} \int_0^{\infty} \frac{1}{y^{\frac{2k-1}{2k}}} e^{-y} dy = \frac{1}{2k} \int_0^{\infty} y^{\frac{1}{2k}-1} e^{-y} dy.$$

$$\int_0^{\infty} e^{-x^{2k}} dx = \frac{1}{2k} \Gamma\left(\frac{1}{2k}\right).$$

Vraťme se k relaci (2), která nyní vyhlíží takto:

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\overleftarrow{BO}} e^{-z^{2k}} dz = \frac{1}{2k} \Gamma\left(\frac{1}{2k}\right).$$

Substitucí $z = \rho \left(\cos \frac{\pi}{4k} + i \sin \frac{\pi}{4k} \right)$,

$$dz = \left(\cos \frac{\pi}{4k} + i \sin \frac{\pi}{4k} \right) d\rho,$$

dostaneme:

$$\int_0^{\infty} e^{-i\rho^{2k}} \left(\cos \frac{\pi}{4k} + i \sin \frac{\pi}{4k} \right) d\rho = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k}$$

$$\int_0^{\infty} (\cos \rho^{2k} - i \sin \rho^{2k}) d\rho = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \cdot \frac{1}{\cos \frac{\pi}{4k} + i \sin \frac{\pi}{4k}} =$$

$$= \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \left(\cos \frac{\pi}{4k} - i \sin \frac{\pi}{4k} \right).$$

Rozdělením na část reálnou a imaginární dospějeme ke konečnému výsledku:

$$\int_0^{\infty} \cos \varrho^{2k} d\varrho = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \cos \frac{\pi}{4k}$$

$$\int_0^{\infty} \sin \varrho^{2k} d\varrho = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \sin \frac{\pi}{4k}$$

Tento výsledek je zdánlivě jiný než výsledek získaný prvou metodou. Čtenář si snadno sám odvodí identitu obou výsledků, použije-li známé vlastnosti Γ -funkce $\Gamma(x)\Gamma(1-x) = \frac{\pi}{\sin \pi x}$ a elementárních vztahů mezi trigonometrickými funkcemi.

Tak jsme odvodili vzorce, platné pro každé reálné $k > \frac{1}{2}$. Bude nás ještě zajímat chování obou integrálů, když $k \rightarrow \infty$. Vyšetřme tedy limitu výrazů:

$$\int_0^{\infty} \cos \varrho^{2k} d\varrho \text{ a } \int_0^{\infty} \sin \varrho^{2k} d\varrho,$$

když $k \rightarrow \infty$.

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} \cos \varrho^{2k} d\varrho = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \cos \frac{\pi}{4k}$$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} = 1, \quad \lim_{k \rightarrow \infty} \cos \frac{\pi}{4k} = 1$$

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} \cos \varrho^{2k} d\varrho = 1.$$

a podobným postupem pro sinus ($\lim_{k \rightarrow \infty} \sin \frac{\pi}{4k} = 0$)

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^{\infty} \sin \varrho^{2k} d\varrho = 0.$$

Z formulí, získaných pomocí zde popsané metody, plynou tyto vlastnosti zvláště zřetelně a jednoduše, kdežto ze vzorců získaných metodou prvou jmenovitě limitní výraz pro cosinus je složitější a nutno použití L'Hospitalova pravidla.

Výsledky limitního přechodu nepřekvapují, uvědomí-li si čtenář vzhled funkcí za integračním znaméním. Jejich grafické znázornění přenechávám rovněž čtenáři.

Intégrales de Fresnel généralisées. Nous convenons d'appeler intégrales de Fresnel généralisées les intégrales du type $\int_0^{\infty} \cos x^{2k} dx$ et $\int_0^{\infty} \sin x^{2k} dx$; ($k > \frac{1}{2}$). On les calcule à l'aide du théorème de Cauchy sur les résidus et l'on trouve finalement:

$$\int_0^{\infty} \cos x^{2k} dx = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \cos \frac{\pi}{4k}$$

$$\int_0^{\infty} \sin x^{2k} dx = \frac{\Gamma\left(\frac{1}{2k}\right)}{2k} \sin \frac{\pi}{4k}$$

O JISTÉM VYJÁDRĚNÍ PODMÍNEK, ABY OSM BODŮ KVARTIKY S TROJNÁSOBNÝM BODEM LEŽELO NA KUŽELOSEČCE.

ZBYNĚK NÁDENÍK, Praha.

Kvartika s obyčejným trojnásobným bodem v bodě $O_3(0, 0, 1)$ má rovnici

$$x_1 x_2 (x_1 - x_2) x_3 + u_4(x_1, x_2) = 0, \quad (1)$$

kde $u_4(x_1, x_2)$ je binární forma dimense 4 proměnných x_1, x_2 s nenulovými koeficienty u x_1^4 a x_2^4 . Transformací

$$x_1 = x_1', \quad x_2 = x_2', \quad x_3 = \alpha_1 x_1' + \alpha_2 x_2' + \alpha_3 x_3'$$

lze při vhodné volbě konstant $\alpha_1, \alpha_2, \alpha_3$ uvést (1) na tvar (místo x_1', x_2', x_3' píšeme zase x_1, x_2, x_3)

$$x_1 x_2 (x_1 - x_2) x_3 + A x_1^4 + B x_1^2 x_2^2 + x_4^2 = 0, \quad A \neq 0$$

čili

$$x_1 x_2 (x_1 - x_2) x_3 + (x_2^2 - \lambda x_1^2)(x_3^2 - \mu x_1^2) = 0, \quad (2)$$

kde λ, μ jsou konstanty splňující nerovnost

$$\lambda \mu \neq 0.$$

Položíme-li $x_2 = k x_1$, odvodíme z (2) snadno parametrické vyjádření uvažované kvartiky:

$$x_1 = k(k-1), \quad x_2 = k^2(k-1), \quad x_3 = (k^2 - \lambda)(k^2 - \mu). \quad (3)$$

Označme obvyklým způsobem základní symetrické funkce

$$s_1 = \Sigma k_1, \quad s_2 = \Sigma k_1 k_2, \quad \dots \quad (4)$$

Dosadíme-li z (3) do rovnice přímky $a_1 x_1 + a_2 x_2 + a_3 x_3 = 0$, dostaneme pro parametry k_1, k_2, k_3, k_4 jejich průsečíků s kvartikou vztahy (můžeme položit $a_3 = 1$)

$$s_1 = -a_2, \quad s_2 = a_1 - a_2 - (\lambda + \mu), \quad s_3 = a_1, \quad s_4 = \lambda \mu,$$