

20.4.1 Aplikace Cauchyovy věty na výpočet integrálů

Zde si ukážeme dva příklady aplikace Cauchyovy věty. Jednak se budeme zabývat obtížným integrálem takového typu, jaké nám v další kapitole přichystá Fourierova transformace. Dále se budeme věnovat dvěma reálným integrálům. V obou případech půjde o situace, kdy integrand nemá primitivní funkci na třídě elementárních funkcí, tedy standardní početní technika Newtonova integrálu nelze použít.

Příklad 20.4.10 (Příklad související s Fourierovou transformací). Zabývejme se integrálem

$$I(\lambda, \xi) := \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda x^2} e^{-i2\pi x\xi} dx,$$

kde $\lambda, \xi \in \mathbb{R}$. Integrand patří do $L^1(\mathbb{R})$ pro každé $\lambda > 0$ a $\xi \in \mathbb{R}$. Předně si povšimněme, že volba $\xi := 0$ dává

$$I(\lambda, 0) := \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda x^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}}.$$

Dále platí $I(\lambda, \xi) = I(\lambda, -\xi)$ (stačí provést substituci $y = -x$). Proto budeme pracovat jen s $\xi > 0$.

Integrál si ještě přepíšeme do vhodnější podoby

$$I(\lambda, \xi) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda(x+i\pi\frac{\xi}{\lambda})^2 - \frac{\pi^2\xi^2}{\lambda}} dx = e^{-\frac{\pi^2\xi^2}{\lambda}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda(x+i\pi\frac{\xi}{\lambda})^2} dx.$$

Počítáme proto integrál typu

$$J := \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda(x+i\mu)^2} dx,$$

kde $\mu > 0$ (v našem případě je $\mu := \pi\frac{\xi}{\lambda}$).

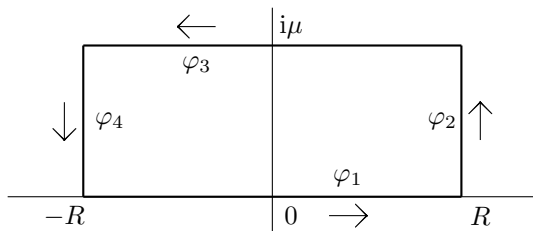
Pozor, formálně by se mohlo zdát, že integrál substitucí $x+i\mu = y$ „převědeme“ na nám dobře známý případ integrálu $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda y^2} dy$. To ale není možné. I když formálně v tomto případě by výsledek vyšel správně, později si ukážeme příklad, kdy by tato „substituce“ vedla ke špatnému výsledku. Uvědomme si, že takovou substituci nemůžeme provést, protože proměnná y by byla komplexní.

Na chvíli zafixujme $R > 0$. Cauchyovu větu použijeme na holomorfní funkci $f(z) = e^{-\lambda z^2}$ a na křivku $\varphi = \varphi_1 \oplus \varphi_2 \oplus \varphi_3 \oplus \varphi_4$, kde

$$\begin{array}{ll} \varphi_1(t) = t + i0 & \text{pro } t \in [-R, R] \\ \varphi_2(t) = R + it & \text{pro } t \in [0, \mu] \\ \varphi_3(t) = -t + i\mu & \text{pro } t \in [-R, R] \\ \varphi_4(t) = -R + i(\mu - t) & \text{pro } t \in [0, \mu]. \end{array}$$

Zřejmě díky druhé verzi Cauchyovy věty (Věta 20.4.5) máme

$$\int_{\varphi} e^{-\lambda z^2} dz = 0.$$



Obrázek 20.9: Znázornění křivky z příkladu souvisejícího s Fourierovou transformací.

Nyní se budeme věnovat integrálům přes jednotlivé části křivky φ . Označme

$$J_2 := \int_{\varphi_2} e^{-\lambda z^2} dz.$$

Pak máme

$$\begin{aligned} |J_2| &\leq \sup_{\langle \varphi_2 \rangle} |e^{-\lambda z^2}| \ell_{\varphi_2} = \mu \max_{t \in [0, \mu]} |e^{-\lambda(R+it)^2}| = \mu \max_{t \in [0, \mu]} |e^{-\lambda(R^2-t^2)} e^{-i2\lambda Rt}| \\ &= \mu e^{-\lambda(R^2-\mu^2)} \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0. \end{aligned}$$

Podobně dostaneme

$$J_4 := \int_{\varphi_4} e^{-\lambda z^2} dz \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} 0.$$

Dále

$$J_1 := \int_{\varphi_1} e^{-\lambda z^2} dz = \int_{-R}^R e^{-\lambda t^2} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda t^2} dt = \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}},$$

kde lze při limitním přechodu použít třeba Lebesgueovu větu o monotonní konvergenci (Věta 15.8.19).

Pro zbývající integrál J_3 máme

$$J_3 = \int_{\varphi_3} e^{-\lambda z^2} dz = - \int_{-R}^R e^{-\lambda(t+i\mu)^2} dt \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda(t+i\mu)^2} dt = J.$$

Zde nám limitní přechod umožňuje Lebesgueova věta o majorizované konvergenci (Věta 15.8.21) a $L^1(\mathbb{R})$ -majorantu nám dává odhad

$$|e^{-\lambda(t+i\mu)^2}| = |e^{-\lambda(t^2-\mu^2)} e^{-i2\lambda t\mu}| = e^{-\lambda(t^2-\mu^2)}.$$

Celkově jsme dostali

$$0 = \int_{\varphi} e^{-\lambda z^2} dz = J_1 + J_2 + J_3 + J_4 \xrightarrow{R \rightarrow +\infty} \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}} + 0 - J + 0.$$

Proto

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda(x+i\mu)^2} dx = J = \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}}.$$

Odtud konečně dostáváme

$$I(\lambda, \xi) = e^{-\frac{\pi^2 \xi^2}{\lambda}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\lambda(x+i\pi \frac{\xi}{\lambda})^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}} e^{-\frac{\pi^2 \xi^2}{\lambda}} \quad \text{pro všechna } \lambda > 0 \text{ a } \xi \in \mathbb{R}.$$

Poznámka 20.4.11. Speciální volba $\lambda = \pi$ v předchozím příkladu dává

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\pi x^2} e^{-i2\pi x \xi} dx = e^{-\pi \xi^2}.$$

Tento výsledek budeme v teorii Fourierovy transformace interpretovat tak, že funkce $e^{-\pi x^2}$ se transformuje sama na sebe.

Příklad 20.4.12 (Fresnelovy integrály). Spočítáme Fresnelovy integrály

$$(\mathcal{N}) \int_0^{\infty} \cos(x^2) dx \quad \text{a} \quad (\mathcal{N}) \int_0^{\infty} \sin(x^2) dx.$$

Předně poznamenejme, že substituce $t = x^2$ dává

$$(\mathcal{N}) \int_0^{\infty} \cos(x^2) dx = (\mathcal{N}) \int_0^{\infty} \frac{\cos t}{2\sqrt{t}} dt.$$

Z tohoto zápisu je snadné ukázat, že uvedený integrál neexistuje jako Lebesgueův a existuje jako Newtonův (či zobecněný Lebesgueův). Podobně pro druhý integrál. Můžeme však psát (úplně napravo je Lebesgueův integrál)

$$(\mathcal{N}) \int_0^{\infty} \cos(x^2) dx = \lim_{R \rightarrow \infty} (\mathcal{N}) \int_0^R \cos(x^2) dx = \lim_{R \rightarrow \infty} \int_0^R \cos(x^2) dx.$$

Označme $I_R := \int_0^R \cos(x^2) dx$. Podobně dostáváme

$$(\mathcal{N}) \int_0^{\infty} \sin(x^2) dx = \lim_{R \rightarrow \infty} J_R,$$

kde $J_R := \int_0^R \sin(x^2) dx$.

Cauchyovu větu budeme nyní aplikovat na holomorfní funkci e^{iz^2} a křivku $\varphi = \varphi_1 \oplus \varphi_2 \oplus \varphi_3$, kde

$$\begin{aligned} \varphi_1(t) &= t + i0 && \text{pro } t \in [0, R] \\ \varphi_2(t) &= Re^{it} && \text{pro } t \in [0, \frac{\pi}{4}] \\ \varphi_3(t) &= -te^{i\frac{\pi}{4}} && \text{pro } t \in [-R, 0]. \end{aligned}$$