

M7120 Spektrálna analýza I

Fourierove rady

Peter Šepitka

zima 2022

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory
- 6 Fejérová veta a jej dôsledky, Gibbsov jav

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla**
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory
- 6 Fejérov veta a jej dôsledky, Gibbsov jav

Fyzika – parciálne diferenciálne rovnice

Mnohé procesy a deje v prírode sú určené veličinami, ktoré vo všeobecnosti závisia na niekoľkých premenných. Ich skúmanie a modelovanie si preto vyžaduje štúdium **parciálnych diferenciálnych rovníc (PDR)**. Fundamentálny význam majú **lineárne PDR** prvého a druhého rádu.

Príklad 1

Rovnica $u_{tt} = -4u_{xx}$ je príkladom lineárnej PDR druhého rádu s konštantnými koeficientami, kde $u(x, t)$ je neznáma funkcia dvoch premenných x a t a

$$u_{tt}(x, t) := \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t), \quad u_{xx}(x, t) := \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t).$$

Jedným z riešení tejto rovnice je napríklad funkcia $u(x, t) = e^{2t} \sin x$.

Medzi najvýznamnejšie typy PDR s fyzikálnymi aplikáciami patrí

- **rovnica vedenia tepla** $u_t = \alpha^2 u_{xx}$, kde $\alpha \in \mathbb{R}$,
- **vlnová rovnica** $u_{tt} = \alpha^2 u_{xx}$, kde $\alpha \in \mathbb{R}$,
- **Laplaceova rovnica** $u_{tt} + u_{xx} = 0$.

Rovnica vedenia tepla

Rovnicu vedenia tepla študoval na začiatku 19. storočia francúzsky matematik a fyzik **Jean-Baptiste Joseph Fourier** (1768 – 1830). Uvažujme nasledujúcu fyzikálnu situáciu. Homogénna tyč dĺžky L je umiestnená na osi x medzi bodmi $x = 0$ a $x = L$. Nech $u(x, t)$ označuje teplotu tyče v bode x a v čase t . Potom možno na základe fyzikálnych argumentov ukázať, že funkcia u spĺňa na množine $(0, L) \times \mathbb{R}^+$ lineárnu PDR druhého rádu

$$u_t = \alpha^2 u_{xx}. \quad (1)$$

Rovnica (1) sa štandardne nazýva **rovnica vedenia tepla**. Kladná reálna konštanta α^2 – súčiniteľ teplotnej vodivosti – vyjadruje mieru šírenia sa tepla materiálom tyče. Na určenie konkrétneho riešenia PDR je nutné mať okrem samotnej rovnice predpísané aj tzv. **okrajové podmienky**. Jedná sa o podmienky tvaru

$$u(x, 0) = f(x), \quad x \in [0, L], \quad (2)$$

$$u(0, t) \equiv T_1, \quad u(L, t) \equiv T_2, \quad t \in \mathbb{R}^+, \quad (3)$$

kde f je daná funkcia a T_1, T_2 sú dané reálne čísla. Podmienka (2) udáva rozloženie teploty v tyči v čase $t = 0$, kým podmienka (3) predpisuje konštantné teploty T_1 a T_2 v krajných bodoch tyče počas celého experimentu.

Rovnica (1) spolu s okrajovými podmienkami (2)–(3) sa potom nazýva **okrajová úloha pre rovnicu vedenia tepla**. Jednou z klasických metód riešenia tejto úlohy je Fourierova **metóda separácie premenných**. Príslušné riešenie u predpokladáme v separovanom tvare $u(x, t) = \varphi(x) \psi(t)$. Dosadením do (1) a separáciou premenných získame pre funkcie $\varphi(x)$ a $\psi(t)$ dve **obyčajné diferenciálne rovnice** s konštantnými koeficientami. Konkrétne, platia výpočty

$$u(x, t) = \varphi(x) \psi(t), \quad u_t(x, t) = \varphi(x) \psi'(t), \quad u_{xx}(x, t) = \varphi''(x) \psi(t)$$

↓ dosadíme do (1) ↓

$$\varphi \psi' = \alpha^2 \varphi'' \psi \quad \Longrightarrow \quad \frac{1}{\alpha^2} \frac{\psi'(t)}{\psi(t)} = \frac{\varphi''(x)}{\varphi(x)} = \text{konštanta} = k, \quad k \in \mathbb{R}$$

↓

$$\varphi'' - k \varphi = 0 \quad \text{a} \quad \psi' - \alpha^2 k \psi = 0.$$

Pre jednoduchosť uvažujme v (3) hodnoty $T_1 = 0 = T_2$. Pomocou okrajových podmienok (2)–(3) potom možno ukázať, že funkcia u je netriviálna, t.j., $u(x, t) \not\equiv 0$, iba v prípade voľby $k < 0$. Položíme preto $k = -\omega^2$, $\omega \in \mathbb{R}^+$.

Riešime teda systém dvoch obyčajných lineárnych diferenciálnych rovníc

$$\varphi'' + \omega^2 \varphi = 0 \quad \text{a} \quad \psi' + \alpha^2 \omega^2 \psi = 0. \quad (4)$$

Jeho riešením s prihliadnutím na okrajovú podmienku (3) dostaneme pre funkcie $\varphi(x)$ a $\psi(t)$ tvar $\varphi(x) = \sin \omega x$ a $\psi(t) = e^{-\alpha^2 \omega^2 t}$, kde parameter $\omega = \frac{n\pi}{L}$, $n \in \mathbb{N}$. To znamená, že každá z funkcií

$$u_n(x, t) = e^{-\frac{\alpha^2 n^2 \pi^2 t}{L^2}} \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad n \in \mathbb{N}, \quad (5)$$

rieši rovnicu vedenia tepla (1) a spĺňa okrajovú podmienku (3). A keďže rovnica (1) je lineárna, môžeme riešenie u okrajovej úlohy (1)–(3) uvažovať ako lineárnu kombináciu funkcií u_n , $n \in \mathbb{N}$. Bez ujmy na všeobecnosti teda máme

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{-\frac{\alpha^2 n^2 \pi^2 t}{L^2}} \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad [x, t] \in [0, L] \times [0, \infty), \quad b_n \in \mathbb{R}. \quad (6)$$

Neznáme koeficienty b_n pritom volíme tak, aby funkcia u vyhovovala okrajovej podmienke (2), t.j., aby platila rovnosť

$$u(x, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin \frac{n\pi x}{L} = f(x), \quad x \in [0, L]. \quad (7)$$

Stojíme teda pred problémom zapísať funkciu f ako súčet nekonečného radu, ktorého členy sú funkcie $\sin \frac{n\pi x}{L}$. Fourier ako prvý študoval – v kontexte rovnice vedenia tepla – funkcie f , pre ktoré je toto možné, pričom vyslovil všeobecnejšiu hypotézu, že každú “rozumnú” funkciu $f(x)$ je možné na intervale $[0, L]$ zapísať ako súčet nekonečného radu funkcií $\sin \frac{n\pi x}{L}$ a $\cos \frac{n\pi x}{L}$, t.j., v tvare

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right), \quad x \in [0, L], \quad (8)$$

pre vhodné postupnosti reálnych koeficientov a_n a b_n . Rady typu (8) sa na jeho počesť dnes nazývajú **Fourierove rady**. Hlavnou náplňou tejto časti prednášky bude štúdium ich základných vlastností, obzvlášť týkajúcich sa ich konvergenzie. Získané výsledky potom aplikujeme pri riešení úvodnej rovnice vedenia tepla.

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti**
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory
- 6 Fejérov veta a jej dôsledky, Gibbsov jav

Trigonometrický polynóm a rad

V základných kurzoch matematickej analýzy sme funkciu $f(x)$, ktorá mala derivácie všetkých rádov v bode x_0 , aproximovali na vhodnom okolí x_0 jej Taylorovým polynómom, resp. Taylorovým radom so stredom v bode x_0

$$\sum_{n=1}^N \frac{f^{(n)}(x_0)}{n!} (x - x_0)^n, \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{f^{(n)}(x_0)}{n!} (x - x_0)^n.$$

Istou analógiu Taylorovho polynómu a Taylorovho radu je v prípade **periodických** funkcií tzv. **trigonometrický polynóm** a **trigonometrický rad**.

Definícia 1 (Trigonometrický polynóm)

Nech $N \in \mathbb{N}$ a $L \in \mathbb{R}^+$ sú dané. Výraz $T_N(x)$ tvaru

$$T_N(x) := \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^N \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right), \quad (9)$$

kde $a_0, a_1, b_1, a_2, b_2, \dots, a_N, b_N$ sú nejaké reálne (komplexné) čísla, sa nazýva **trigonometrický polynóm stupňa N** .

Definícia 2 (Trigonometrický rad)

Nech L je dané kladné reálne číslo. Nekonečný funkcionálny rad $T(x)$ tvaru

$$T(x) := \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right), \quad (10)$$

kde $a_0 \in \mathbb{R}$, resp. $a_0 \in \mathbb{C}$, a $\{a_n\}_{n=1}^{\infty}$ a $\{b_n\}_{n=1}^{\infty}$ sú nejaké postupnosti reálnych (komplexných) čísiel, nazývame **trigonometrický rad**.

Poznámka 1

Z Definícií 1 a 2 vyplýva, že N -tým čiastočným súčtom trigonometrického radu $T(x)$ je práve trigonometrický polynóm $T_N(x)$. Reálne (komplexné) čísla a_0 a a_n, b_n pre $n \in \mathbb{N}$ sa označujú ako **koeficienty** trigonometrického polynómu $T_N(x)$, resp. trigonometrického radu $T(x)$.

Poznámka 2

Trigonometrický polynóm (9) a trigonometrický rad (10) je možné pomocou známych Eulerových vzorcov

$$\cos y = \frac{e^{iy} + e^{-iy}}{2} \quad \text{a} \quad \sin y = \frac{e^{iy} - e^{-iy}}{2i}, \quad y \in \mathbb{R},$$

prepísať na tvary

$$T_N(x) = \sum_{n=-N}^N c_n e^{\frac{in\pi x}{L}} \quad \text{a} \quad T(x) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{\frac{in\pi x}{L}}, \quad (11)$$

kde komplexné koeficienty c_n , $n \in \mathbb{Z}$, spĺňajú

$$c_n = \begin{cases} \frac{a_0}{2}, & n = 0, \\ \frac{a_n - ib_n}{2}, & n > 0, \\ \frac{a_{-n} + ib_{-n}}{2}, & n < 0. \end{cases} \quad (12)$$

Výrazy v (11) sa potom označujú ako **exponenciálny polynóm** stupňa N a **exponenciálny rad**.

Ortogonalita trigonometrických funkcií

Nech $L > 0$ je dané. Označme symbolom $\mathcal{C}[-L, L]$ množinu všetkých spojitých komplexných funkcií $f : [-L, L] \rightarrow \mathbb{C}$. Množina $\mathcal{C}[-L, L]$ spolu s operáciami sčítania funkcií a násobenia komplexným číslom zrejme vytvára lineárny (vektorový) priestor nad telesom komplexných čísiel \mathbb{C} .

Definícia 3 (Skalárny súčin a norma)

Pre každú dvojicu funkcií $f, g \in \mathcal{C}[-L, L]$ definujeme komplexné číslo

$$\langle f, g \rangle := \int_{-L}^L f(x) \overline{g(x)} dx \quad (13)$$

a nazývame ho **skalárnym súčynom** funkcií f a g . Funkcie f a g sa nazývajú vzájomne **ortogonálne (kolmé)** na intervale $[-L, L]$, ak platí $\langle f, g \rangle = 0$. **Normou** funkcie $f \in \mathcal{C}[-L, L]$ rozumieme reálne číslo

$$\|f\| := \sqrt{\langle f, f \rangle} = \sqrt{\int_{-L}^L |f(x)|^2 dx}. \quad (14)$$

Hovoríme, že funkcia f je **normovaná**, ak platí $\|f\| = 1$.

Poznámka 3

Vďaka spojitosti funkcií f a g a kompaktnosti intervalu $[-L, L]$ sú výrazy v (13) a (14) korektne definované a skutočne sa jedná o objekty skalárny súčin a norma v priestore $\mathcal{C}[-L, L]$, ktoré sú definované vo funkcionálnej analýze.

Významnou funkcií podmnožinou v priestore $\mathcal{C}[-L, L]$ je tzv. **trigonometrický systém** funkcií na intervale $[-L, L]$, konkrétne,

$$\mathcal{S} := \left\{ 1, \cos \frac{n\pi x}{L}, \sin \frac{n\pi x}{L}, n \in \mathbb{N} \right\}. \quad (15)$$

Lema 1

*Trigonometrický systém \mathcal{S} v (15) je **ortogonálny** na intervale $[-L, L]$, t.j., každé dve rôzne funkcie $f, g \in \mathcal{S}$ spĺňajú $\langle f, g \rangle = 0$. Okrem toho platia rovnosti*

$$\|1\| = \sqrt{2L} \quad \text{a} \quad \left\| \cos \frac{n\pi x}{L} \right\| = \left\| \sin \frac{n\pi x}{L} \right\| = \sqrt{L}, \quad n \in \mathbb{N}.$$

Dôkaz Lemy 1.

Tvrdenie sa dokáže priamym výpočtom skalárnych súčinov dvojíc funkcií systému \mathcal{S} . Využijeme pri tom známe trigonometrické identity

$$\cos \alpha \cos \beta = \frac{\cos(\alpha - \beta) + \cos(\alpha + \beta)}{2}, \quad \sin \alpha \sin \beta = \frac{\cos(\alpha - \beta) - \cos(\alpha + \beta)}{2},$$

$$\sin \alpha \cos \beta = \frac{\sin(\alpha - \beta) + \sin(\alpha + \beta)}{2}.$$

Ortogonalita funkcií $1, \cos \frac{n\pi x}{L}$ a $1, \sin \frac{n\pi x}{L}$ pre $n \in \mathbb{N}$:

$$\left\langle 1, \cos \frac{n\pi x}{L} \right\rangle = \int_{-L}^L \cos \frac{n\pi x}{L} dx = 0, \quad \left\langle 1, \sin \frac{n\pi x}{L} \right\rangle = \int_{-L}^L \sin \frac{n\pi x}{L} dx = 0.$$

Ortogonalita funkcií $\cos \frac{n\pi x}{L}, \sin \frac{m\pi x}{L}$ pre $n, m \in \mathbb{N}$:

$$\begin{aligned} \left\langle \cos \frac{n\pi x}{L}, \sin \frac{m\pi x}{L} \right\rangle &= \int_{-L}^L \cos \frac{n\pi x}{L} \sin \frac{m\pi x}{L} dx \\ &= \frac{1}{2} \int_{-L}^L \left[\sin \frac{(m-n)\pi x}{L} + \sin \frac{(m+n)\pi x}{L} \right] dx = 0. \end{aligned}$$

Ortogonalita funkcií $\cos \frac{n\pi x}{L}, \cos \frac{m\pi x}{L}$ pre $n, m \in \mathbb{N}, n \neq m$:

Dôkaz Lemy 1 (pokračovanie).

$$\begin{aligned} \left\langle \cos \frac{n\pi x}{L}, \cos \frac{m\pi x}{L} \right\rangle &= \int_{-L}^L \cos \frac{n\pi x}{L} \cos \frac{m\pi x}{L} dx \\ &= \frac{1}{2} \int_{-L}^L \left[\cos \frac{(n-m)\pi x}{L} + \cos \frac{(n+m)\pi x}{L} \right] dx = 0. \end{aligned}$$

Ortogonalita funkcií $\sin \frac{n\pi x}{L}$, $\sin \frac{m\pi x}{L}$ pre $n, m \in \mathbb{N}$, $n \neq m$:

$$\begin{aligned} \left\langle \sin \frac{n\pi x}{L}, \sin \frac{m\pi x}{L} \right\rangle &= \int_{-L}^L \sin \frac{n\pi x}{L} \sin \frac{m\pi x}{L} dx \\ &= \frac{1}{2} \int_{-L}^L \left[\cos \frac{(n-m)\pi x}{L} - \cos \frac{(n+m)\pi x}{L} \right] dx = 0. \end{aligned}$$

Napokon $\|1\|^2 = \int_{-L}^L 1 dx = 2L$ a pre $n \in \mathbb{N}$ platí

$$\left\| \cos \frac{n\pi x}{L} \right\|^2 = \int_{-L}^L \cos^2 \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{1}{2} \int_{-L}^L \left[1 + \cos \frac{2n\pi x}{L} \right] dx = L,$$

$$\left\| \sin \frac{n\pi x}{L} \right\|^2 = \int_{-L}^L \sin^2 \frac{n\pi x}{L} dx = \frac{1}{2} \int_{-L}^L \left[1 - \cos \frac{2n\pi x}{L} \right] dx = L.$$

Dôkaz je kompletný. ■

Poznámka 4

Podobne i systém spojitých komplexných funkcií

$$\tilde{\mathcal{S}} := \left\{ e^{\frac{in\pi x}{L}}, n \in \mathbb{Z} \right\} \quad (16)$$

(pozri Poznámku 2) je ortogonálny na $[-L, L]$, nakoľko pre $n, m \in \mathbb{Z}$, $n \neq m$,

$$\left\langle e^{\frac{in\pi x}{L}}, e^{\frac{im\pi x}{L}} \right\rangle = \int_{-L}^L e^{\frac{in\pi x}{L}} \overline{e^{\frac{im\pi x}{L}}} dx = \int_{-L}^L e^{\frac{i(n-m)\pi x}{L}} dx = 0.$$

Okrem toho pre normu každej z funkcií $e^{\frac{in\pi x}{L}}$, $n \in \mathbb{Z}$, platí

$$\|e^{\frac{in\pi x}{L}}\| = \sqrt{\int_{-L}^L |e^{\frac{in\pi x}{L}}|^2 dx} = \sqrt{\int_{-L}^L 1 dx} = \sqrt{2L}.$$

Nenulovosť noriem funkcií systémov \mathcal{S} a $\tilde{\mathcal{S}}$ implikuje, že tieto systémy sú **lineárne nezávislé**. Navyiac, tieto funkcie môžeme normovať. Presnejšie, systémy funkcií

$$\left\{ \frac{1}{\sqrt{2L}}, \frac{1}{\sqrt{L}} \cos \frac{n\pi x}{L}, \frac{1}{\sqrt{L}} \sin \frac{n\pi x}{L}, n \in \mathbb{N} \right\}, \quad \left\{ \frac{1}{\sqrt{2L}} e^{\frac{in\pi x}{L}}, n \in \mathbb{Z} \right\}$$

sú **ortonormálne** na intervale $[-L, L]$.

Nasledujúca veta poskytuje motiváciu zavedenia Fourierových radov v Definícii 4.

Veta 1

Nech trigonometrický rad T v (10) **konverguje rovnomerne** na intervale $[-L, L]$ k funkcii f , t.j., platí

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right), \quad x \in [-L, L]. \quad (17)$$

Potom funkcia f je spojitá na $[-L, L]$, t.j., $f \in C[-L, L]$, a koeficienty a_0 , a_n a b_n , $n \in \mathbb{N}$, radu T spĺňajú rovnosti

$$a_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n \in \mathbb{N} \cup \{0\}, \quad (18)$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n \in \mathbb{N}. \quad (19)$$

Dôkaz Vety 1.

Rovnomerná konvergencia radu T a spojitosť jeho členov zaručuje, že funkcia f ako jeho súčet je spojitá na intervale $[-L, L]$, a teda $f \in \mathcal{C}[-L, L]$. Rovnosť (17) preto môžeme na intervale $[-L, L]$ integrovať

$$\int_{-L}^L f(x) dx = \int_{-L}^L \frac{a_0}{2} dx + \int_{-L}^L \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right) dx.$$

Rovnomerná konvergencia radu T ďalej umožňuje v poslednej rovnosti zameniť poradie integrácie a sumácie, takže postupne dostávame

$$\begin{aligned} \int_{-L}^L f(x) dx &= \int_{-L}^L \frac{a_0}{2} dx + \sum_{n=1}^{\infty} \int_{-L}^L \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right) dx \\ &= a_0 L + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \int_{-L}^L \cos \frac{n\pi x}{L} dx + b_n \int_{-L}^L \sin \frac{n\pi x}{L} dx \right) \\ &= a_0 L + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \left\langle 1, \cos \frac{n\pi x}{L} \right\rangle + b_n \left\langle 1, \sin \frac{n\pi x}{L} \right\rangle \right). \end{aligned}$$

Z Lemy 1 však vieme, že $\left\langle 1, \cos \frac{n\pi x}{L} \right\rangle = 0 = \left\langle 1, \sin \frac{n\pi x}{L} \right\rangle$, a tak

Dôkaz Vety 1 (pokračovanie).

$$\int_{-L}^L f(x) dx = a_0 L \implies a_0 = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) dx.$$

Využitím podobných argumentov dostaneme pre dané $m \in \mathbb{N}$ formuly

$$\int_{-L}^L f(x) \cos \frac{m\pi x}{L} dx = a_m \left\langle \cos \frac{m\pi x}{L}, \cos \frac{m\pi x}{L} \right\rangle = a_m \left\| \cos \frac{m\pi x}{L} \right\|^2$$

↓ Lema 1 ↓

$$\int_{-L}^L f(x) \cos \frac{m\pi x}{L} dx = L a_m \implies a_m = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{m\pi x}{L} dx,$$

$$\int_{-L}^L f(x) \sin \frac{m\pi x}{L} dx = b_m \left\langle \sin \frac{m\pi x}{L}, \sin \frac{m\pi x}{L} \right\rangle = b_m \left\| \frac{m\pi x}{L} \right\|^2$$

↓ Lema 1 ↓

$$\int_{-L}^L f(x) \sin \frac{m\pi x}{L} dx = L b_m \implies b_m = \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{m\pi x}{L} dx.$$

Dôkaz je kompletný. ■

Poznámka 5

Pomocou skalárneho súčinu zavedeného v Definícii 3 môžeme rovnosti (18) a (19) zapísať v tvare

$$a_n = \frac{1}{L} \left\langle f(x), \cos \frac{n\pi x}{L} \right\rangle, \quad n \in \mathbb{N} \cup \{0\}, \quad (20)$$

$$b_n = \frac{1}{L} \left\langle f(x), \sin \frac{n\pi x}{L} \right\rangle, \quad n \in \mathbb{N}. \quad (21)$$

Pre komplexné koeficienty c_n radu T v exponenciálnom tvare (11) možno odvodiť analogické formuly

$$c_n = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x) e^{-\frac{in\pi x}{L}} dx = \frac{1}{2L} \left\langle f(x), e^{\frac{in\pi x}{L}} \right\rangle, \quad n \in \mathbb{Z}. \quad (22)$$

Poznámka 6

Z praktického hľadiska nie je Veta 1 príliš vhodná, keďže, ako sme ukázali, nutne vyžaduje **spojitosť** funkcie f . V mnohých aplikáciach sa však často analyzujú i **nespojité** funkcie.

Fourierov rad a koeficienty

Inšpirovaní výsledkom Vety 1 a Poznámkou 6 sa teraz obmedzíme na trigonometrické rady T , ktorých koeficienty a_n , b_n , resp. c_n , spĺňajú rovnosti (18), (19), resp. (22), a budeme skúmať, pre akú najširšiu triedu funkcií f majú integrály v (18), (19), resp. (22) zmysel. Keďže platí

$$\left| \cos \frac{n\pi x}{L} \right| \leq 1, \quad \left| \sin \frac{n\pi x}{L} \right| \leq 1, \quad \left| e^{-\frac{in\pi x}{L}} \right| = 1, \quad x \in [-L, L],$$

je prirodzené uvažovať triedu funkcií f **absolútne integrovateľných** na $[-L, L]$

$$\mathcal{L}^1[-L, L] := \{f \text{ je lebesgueovsky integrovateľná na } [-L, L]\}. \quad (23)$$

Pre každú funkciu $f \in \mathcal{L}^1[-L, L]$ sú potom čísla a_n, b_n, c_n v (18), (19), (22) korektne definované, keďže dané integrály konvergujú (v Lebesgueovom zmysle)

$$\left| \int_{-L}^L f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} dx \right| \leq \int_{-L}^L \left| f(x) \cos \frac{n\pi x}{L} \right| dx \leq \int_{-L}^L |f(x)| dx < \infty,$$

$$\left| \int_{-L}^L f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} dx \right| \leq \int_{-L}^L \left| f(x) \sin \frac{n\pi x}{L} \right| dx \leq \int_{-L}^L |f(x)| dx < \infty,$$

$$\left| \int_{-L}^L f(x) e^{-\frac{in\pi x}{L}} dx \right| \leq \int_{-L}^L \left| f(x) e^{-\frac{in\pi x}{L}} \right| dx = \int_{-L}^L |f(x)| dx < \infty.$$

Definícia 4 (Fourierov rad a koeficienty)

Nech funkcia $f \in \mathcal{L}^1[-L, L]$. Čísla a_n, b_n definované vzťahmi (18), (19) sa nazývajú **reálne Fourierove koeficienty** funkcie f na intervale $[-L, L]$ vzhľadom na trigonometrický systém \mathcal{S} v (15). Podobne čísla c_n definované vzorcom (22) sa nazývajú **komplexné Fourierove koeficienty** funkcie f na intervale $[-L, L]$ vzhľadom na exponenciálny systém $\tilde{\mathcal{S}}$ v (16). Tieto skutočnosti zapisujeme v tvare $f \sim (a_n, b_n)$, resp. $f \sim (c_n)$. Príslušný trigonometrický rad T v (10), resp. (11), sa potom označuje ako **reálny**, resp. **komplexný Fourierov rad** funkcie f na intervale $[-L, L]$ vzhľadom na systém \mathcal{S} , resp. $\tilde{\mathcal{S}}$.

Poznámka 7

Poznamenajme, že Fourierove rady zaujímajú v množine všetkých trigonometrických radov na intervale $[-L, L]$ výnimočné postavenie. Z výsledku Vety 1 totiž vyplýva, že každý trigonometrický rad T , ktorý rovnomerne konverguje na intervale $[-L, L]$, je Fourierovým radom svojho súčtu na $[-L, L]$.

Definícia 5 (Párne a nepárne rozšírenie funkcie)

Nech f je reálna (komplexná) funkcia integrovateľná na intervale $[0, L]$. Funkcie g a h definované na intervale $[-L, L]$ s predpismi

$$g(x) := \begin{cases} f(x), & x \in [0, L], \\ f(-x), & x \in [-L, 0], \end{cases} \quad h(x) := \begin{cases} f(x), & x \in (0, L], \\ 0, & x = 0, \\ -f(-x), & x \in [-L, 0), \end{cases} \quad (24)$$

sa nazývajú **párne** a **nepárne rozšírenie** funkcie f na interval $[-L, L]$.

Poznámka 8

Funkcie g a h z Definície 5 sú zrejme integrovateľné na intervale $[-L, L]$, a teda podľa Definície 4 majú na tomto intervale Fourierove rady (10). Kým pre párneho rozšírenie g sú Fourierove koeficienty $b_n = 0$, $n \in \mathbb{N}$, pre nepárne rozšírenie h sú Fourierove koeficienty $a_n = 0$, $n \in \mathbb{N} \cup \{0\}$, ako vyplýva z (18) a (19). Fourierov rad funkcie g sa preto nazýva **kosínusový rozvoj** funkcie f na intervale $[0, L]$. Podobne, Fourierov rad funkcie h sa označuje ako **sínusový rozvoj** funkcie f na intervale $[0, L]$.

Príklad 2

Určme Fourierove koeficienty a rady funkcie $g(x) = |x|$ na intervale $[-2, 2]$ vzhľadom na trigonometrický systém \mathcal{S} , resp. exponenciálny systém $\tilde{\mathcal{S}}$. V tomto prípade máme $L = 2$. Keďže funkcia g je spojitá na $[-2, 2]$, je integrovateľná na $[-2, 2]$, t.j., $g \in \mathcal{L}^1[-2, 2]$. Hľadané Fourierove koeficienty a_n , b_n a c_n majú potom podľa (18), (19) a (22) tvar

$$a_0 = \frac{1}{2} \int_{-2}^2 \underbrace{|x|}_{\text{párna}} dx = \int_0^2 x dx = 2, \quad c_0 = \frac{1}{4} \int_{-2}^2 \underbrace{|x|}_{\text{párna}} dx = \frac{1}{2} \int_0^2 x dx = 1,$$

$$a_n = \frac{1}{2} \int_{-2}^2 \underbrace{|x| \cos \frac{n\pi x}{2}}_{\text{párna}} dx = \int_0^2 x \cos \frac{n\pi x}{2} dx \stackrel{\text{per-partes}}{=} \frac{4}{n^2\pi^2} [\cos n\pi - 1]$$

$$= \frac{4}{n^2\pi^2} [(-1)^n - 1] = \begin{cases} 0, & n \text{ párne,} \\ -\frac{8}{n^2\pi^2}, & n \text{ nepárne,} \end{cases} \quad n \in \mathbb{N},$$

$$b_n = \frac{1}{2} \int_{-2}^2 \underbrace{|x| \sin \frac{n\pi x}{2}}_{\text{nepárna}} dx = 0, \quad n \in \mathbb{N},$$

Príklad 2

$$c_n = \frac{1}{4} \int_{-2}^2 |x| e^{-\frac{in\pi x}{2}} dx = -\frac{1}{4} \int_{-2}^0 x e^{-\frac{in\pi x}{2}} dx + \frac{1}{4} \int_0^2 x e^{-\frac{in\pi x}{2}} dx$$

$$\stackrel{\text{per-partes}}{=} \frac{2}{n^2\pi^2} \left[e^{-in\pi} - 1 \right] = \begin{cases} 0, & n \text{ párne,} \\ -\frac{4}{n^2\pi^2}, & n \text{ nepárne,} \end{cases} \quad n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}.$$

Pre reálny, resp. komplexný Fourierov rad funkcie g na intervale $[-2, 2]$ potom podľa (10), resp. (11) platí

$$1 - \sum_{\substack{n=1 \\ n \text{ nepárne}}}^{\infty} \frac{8}{n^2\pi^2} \cos \frac{n\pi x}{2} = 1 - \frac{8}{\pi^2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^2} \cos \frac{(2k-1)\pi x}{2},$$

$$1 - \sum_{\substack{n=-\infty \\ n \text{ nepárne}}}^{\infty} \frac{4}{n^2\pi^2} e^{-\frac{in\pi x}{2}} = 1 - \frac{4}{\pi^2} \sum_{k=-\infty}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^2} e^{-\frac{i(2k-1)\pi x}{2}}.$$

Poznamenajme, že funkciu g v zadaní príkladu možno v kontexte Definície 5 chápať ako párne rozšírenie funkcie $f(x) = x$ z intervalu $[0, 2]$ na $[-2, 2]$. Nasvedčuje tomu v zhode s Poznámkou 8 aj získaný kosínusový rozvoj.

Príklad 3

Nájdime Fourierove koeficienty a rady funkcie $h(x) = x$ na $(-2, 2)$ a $h(\pm 2) = 0$ vzhľadom na trigonometrický systém \mathcal{S} , resp. exponenciálny systém $\tilde{\mathcal{S}}$. Opäť máme $L = 2$. V tomto prípade je však h nepárne rozšírenie funkcie $f(x) = x$ pre $x \in (0, 2)$ a $f(2) = 0$. Preto Fourierove koeficienty $a_n = 0$, $n \in \mathbb{N} \cup \{0\}$, $c_0 = 0$ a pre b_n , c_n podľa (19), (22) platí

$$b_n = \frac{1}{2} \int_{-2}^2 \underbrace{x \sin \frac{n\pi x}{2}}_{\text{párna}} dx = \int_0^2 x \sin \frac{n\pi x}{2} dx \stackrel{\text{per-partes}}{=} \frac{4}{n\pi} (-1)^{n-1}, \quad n \in \mathbb{N},$$

$$c_n = \frac{1}{4} \int_{-2}^2 x e^{-\frac{in\pi x}{2}} dx \stackrel{\text{per-partes}}{=} \frac{2i}{n\pi} (-1)^n, \quad n \in \mathbb{Z} \setminus \{0\}.$$

Reálny, resp. komplexný Fourierov rad funkcie h na intervale $[-2, 2]$ má potom podľa (10), resp. (11), tvar

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{n\pi} (-1)^{n-1} \sin \frac{n\pi x}{2} = \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin \frac{n\pi x}{2},$$

$$\sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{\infty} \frac{2i}{n\pi} (-1)^n e^{-\frac{in\pi x}{2}} = \frac{2i}{\pi} \sum_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n} e^{-\frac{in\pi x}{2}}.$$

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta**
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory
- 6 Fejérov veta a jej dôsledky, Gibbsov jav

Konvergencia Fourierovho radu

V predchádzajúcej sekcii sme ukázali, ako možno k danej f , ktorá je absolútne integrovateľná na intervale $[-L, L]$, priradiť reálny, resp. komplexný Fourierov rad T . Toto priradenie je však zatiaľ iba *formálne*. Nevieme totiž, či rad T vôbec konverguje na $[-L, L]$, a ak konverguje, či jeho súčtom je práve funkcia f . Podľa Poznámky 7 vieme iba to, že daná funkcia f je súčtom najviac jedného Fourierovho radu T , ktorý rovnomerne konverguje na $[-L, L]$. V tejto sekcii preto preskúmame konvergenciu Fourierových radov.

Definícia 6 (Po častiach spojitá a po častiach hladká funkcia)

Funkcia f sa nazýva **po častiach spojitá** na intervale $[-L, L]$, ak má na tomto intervale iba konečne veľa bodov nespojitosti, pričom sa jedná iba o odstrániteľné nespojitosti alebo neodstrániteľné nespojitosti I. druhu, t.j., skoky. Funkcia f sa nazýva **po častiach hladká** na intervale $[-L, L]$, ak f a jej derivácia f' sú funkcie po častiach spojité na intervale $[-L, L]$.

Príklad 4

a) Funkcia $f(x) = \operatorname{sgn} x$ je príkladom po častiach hladkej funkcie na intervale $[-1, 1]$, nakoľko funkcie f a f' sú spojité na $[-1, 1]$ s výnimkou bodu $x = 0$, v ktorom majú obidve funkcie nespojitosť typu skok.

b) Funkcia $f(x) = \frac{1}{x}$ nie je po častiach hladká na $[-1, 1]$, ba dokonca ani po častiach spojitá na $[-1, 1]$, pretože v bode $x = 0$ má f i f' neodstrániteľnú nespojitosť II. druhu. Konkrétne platí

$$\lim_{x \rightarrow 0^\pm} f(x) = \pm\infty, \quad \text{a} \quad \lim_{x \rightarrow 0^-} f'(x) = -\infty = \lim_{x \rightarrow 0^+} f'(x).$$

c) Podobne funkcia $f(x) = \sqrt{|x|}$ nie je po častiach hladká na intervale $[-1, 1]$. Hoci f je spojitá na $[-1, 1]$, jej derivácia f' má v bode $x = 0$ neodstrániteľnú nespojitosť II. druhu, konkrétne $\lim_{x \rightarrow 0^\pm} f'(x) = \pm\infty$.

d) Funkcia $f(x) = \frac{\sin x}{x}$, $x \in [-1, 1] \setminus \{0\}$, je po častiach hladká na intervale $[-1, 1]$, napriek tomu, že f ani f' nie sú definované v bode $x = 0$. V tomto bode však f i jej derivácia f' majú odstrániteľné nespojitosti s konečnými limitami $\lim_{x \rightarrow 0} f(x) = 1$ a $\lim_{x \rightarrow 0} f'(x) = 0$.

Príklad 5

Pre dané $L > 0$ uvažujme funkciu f s predpisom

$$f(x) = \begin{cases} 0, & x \in (-L, 0), \\ L, & x \in (0, L). \end{cases}$$

Funkcia f nie je definovaná v bodoch $x = 0$ a $x = \pm L$. Je však integrovateľná na intervale $[-L, L]$, a preto je možné k nej zostrojiť Fourierov rad na $[-L, L]$. Reálne Fourierove koeficienty majú podľa (18) a (19) tvar

$$a_0 = \frac{1}{L} \int_0^L L \, dx = L,$$

$$a_n = \frac{1}{L} \int_0^L L \cos \frac{n\pi x}{L} \, dx = 0, \quad n \in \mathbb{N},$$

$$b_n = \frac{1}{L} \int_0^L L \sin \frac{n\pi x}{L} \, dx = \frac{L}{n\pi} [1 - \cos n\pi] = \begin{cases} 0, & n \text{ párne,} \\ \frac{2L}{n\pi}, & n \text{ nepárne,} \end{cases} \quad n \in \mathbb{N}.$$

Koeficienty a_n, b_n sú definované pomocou integrálov, a preto nezávisia na hodnotách $f(0), f(\pm L)$. To ilustruje skutočnosť, že ak funkciu f zmeníme v konečne veľa bodoch intervalu $[-L, L]$, jej príslušný Fourierov rad sa nezmení.

Dirichletova veta

Jeden z najvýznamnejších výsledkov v teórii Fourierových radov zaznamenal nemecký matematik **Johann Peter Gustav Lejeune Dirichlet** (1805 – 1859). Ako prvý našiel **postačujúce podmienky** pre **bodovú konvergenciu** Fourierovho radu $T(x)$ na intervale $[-L, L]$ a zároveň v tomto prípade stanovil i jeho súčet.

Veta 2 (Dirichletova)

Nech reálna (komplexná) funkcia f je **po častiach hladká** na intervale $[-L, L]$. Potom jej Fourierov rad T v (10) **bodovo konverguje** na $[-L, L]$ a platí

$$T(x) = \begin{cases} \frac{f(x^+) + f(x^-)}{2}, & x \in (-L, L), \\ \frac{f(-L^+) + f(L^-)}{2}, & x = -L \text{ alebo } x = L, \end{cases} \quad (25)$$

kde výrazy $f(x^\pm)$ označujú jednostranné limity funkcie f v bode x , t.j.,

$$f(x^+) := \lim_{t \rightarrow x^+} f(t), \quad f(x^-) := \lim_{t \rightarrow x^-} f(t).$$

Obzvlášť, vo všetkých bodoch $x \in (-L, L)$, v ktorých je funkcia f **spojitá**, platí rovnosť $T(x) = f(x)$.

Príklad 6

V Prípade 2 sme zostrojili Fourierov rad funkcie $g(x) = |x|$ na intervale $[-2, 2]$. Funkcia g je po častiach hladká na $[-2, 2]$, pretože je spojitá na $[-2, 2]$ a jej derivácia $g' \equiv -1$ pre $x \in (-2, 0)$ a $g'(x) \equiv 1$ pre $x \in (0, 2)$, a tak

$$\lim_{x \rightarrow 0^\pm} g'(x) = \pm 1, \quad \lim_{x \rightarrow -2^+} g'(x) = -1, \quad \lim_{x \rightarrow 2^-} g'(x) = 1.$$

Naviac máme $g(-2^+) = g(-2) = 2 = g(2) = g(2^-)$. Podľa Dirichletovej vety 2 a výsledku v Prípade 2 potom platí rovnosť

$$g(x) = |x| = 1 - \frac{8}{\pi^2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^2} \cos \frac{(2k-1)\pi x}{2}, \quad x \in [-2, 2].$$

Jednou z praktických aplikácií teórie Fourierových radov je efektívne stanovenie súčtov niektorých nekonečných číselných radov. Ak v poslednej identite napríklad položíme $x = 0$, získame hodnotu súčtu číselného radu $\sum \frac{1}{(2k-1)^2}$, konkrétne

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^2} = \frac{\pi^2}{8}.$$

Príklad 7

Podobne v Príklade 3 sme našli Fourierov rad funkcie $h(x) = x$ na $(-2, 2)$ a $h(\pm 2) = 0$. Opäť sa jedná o po častiach hladkú funkciu na $[-2, 2]$, pretože h je spojitá na $(-2, 2)$, jej derivácia $h'(x) \equiv 1$ na $(-2, 2)$ a

$$h(-2^+) = -2, \quad h(2^-) = 2, \quad h'(-2^+) = 1 = h'(2^-).$$

V súlade s Dirichletovou vetou 2 a Príkladom 3 dostávame rovnosť

$$h(x) = x = \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin \frac{n\pi x}{2}, \quad x \in (-2, 2).$$

Ak v poslednej identite napríklad položíme $x = 1$, získame formulu

$$1 = \frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin \frac{n\pi}{2} = \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{2k-1} \sin \frac{(2k-1)\pi}{2} = \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k-1}}{2k-1}$$

⇓

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k-1}}{2k-1} = \frac{\pi}{4}.$$

Dôkaz Dirichletovej vety – nástroje

Pre dôkaz Dirichletovej vety najprv odvodíme niekoľko pomocných výsledkov.

Lema 2

Nech $L > 0$ je dané a nech $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ je $2L$ -periodická funkcia integrovateľná na intervale $[-L, L]$. Potom pre každé reálne číslo a je f integrovateľná i na intervale $[-L + a, L + a]$ a platí

$$\int_{-L+a}^{L+a} f(x) dx = \int_{-L}^L f(x) dx. \quad (26)$$

Dôkaz Lemy 2.

Z periodickosti funkcie vyplýva, že $f(x + 2L) = f(x)$ pre každé $x \in \mathbb{R}$. Potom

$$\int_{-L+a}^{L+a} f(x) dx = \int_{-L+a}^L f(x) dx + \int_L^{L+a} f(x) dx \quad (27)$$

V poslednom integrále zavedieme substitúciu $t = x - 2L$, pričom dostaneme

$$\int_L^{L+a} f(x) dx = \int_{-L}^{-L+a} \underbrace{f(t+2L)}_{f(t)} dt = \int_{-L}^{-L+a} f(t) dt = \int_{-L}^{-L+a} f(x) dx,$$

Dôkaz Lemy 2 (pokračovanie).

Dosadením získaného vyjadrenia do rovnosti (27) napokon máme

$$\int_{-L+a}^{L+a} f(x) dx = \int_{-L+a}^L f(x) dx + \int_{-L}^{-L+a} f(x) dx = \int_{-L}^L f(x) dx,$$

čo ukazuje platnosť formuly (26). ■

Lema 3

Pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ a $x \in \mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}$ platí rovnosť

$$2 \sum_{n=0}^N \cos nx = 1 + \frac{\sin \left(N + \frac{1}{2}\right) x}{\sin \frac{x}{2}}. \quad (28)$$

Dôkaz Lemy 3.

Využijeme metódu matematickej indukcie. Nech $x \in \mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}$ je dané. Pre hodnotu $N = 0$ rovnosť (28) očividne platí. Predpokladajme, že identita (28) je pravdivá pre $N = M$, kde $M \in \mathbb{N}_0$, t.j.,

$$2 \sum_{n=0}^M \cos nx = 1 + \frac{\sin \left(M + \frac{1}{2}\right) x}{\sin \frac{x}{2}}. \quad (29)$$

Dôkaz Lemy 3 (pokračovanie).

Pre hodnotu $N = M + 1$ potom s využitím rovnosti (29) a trigonometrických vzorcov v dôkaze Lemy 1 postupne máme

$$\begin{aligned}
 2 \sum_{n=0}^{M+1} \cos nx &= 2 \left(\sum_{n=0}^M \cos nx \right) + 2 \cos (M+1)x \\
 &\stackrel{(29)}{=} 1 + \frac{\sin \left(M + \frac{1}{2} \right) x}{\sin \frac{x}{2}} + 2 \cos (M+1)x \\
 &= 1 + \frac{\sin \left(M + \frac{1}{2} \right) x + 2 \sin \frac{x}{2} \cos (M+1)x}{\sin \frac{x}{2}} \\
 &= 1 + \frac{\sin \left(M + \frac{1}{2} \right) x + \sin \left[- \left(M + \frac{1}{2} \right) x \right] + \sin \left[\left(M + 1 \right) + \frac{1}{2} \right] x}{\sin \frac{x}{2}} \\
 &= 1 + \frac{\sin \left[\left(M + 1 \right) + \frac{1}{2} \right] x}{\sin \frac{x}{2}},
 \end{aligned}$$

teda formula (28) platí i pre hodnotu $N = M + 1$ a dôkaz je hotový. ■

Poznámka 9 (Dirichletovo jadro)

Postupnosť funkcií $\{D_N(x)\}$ s predpismi

$$D_N(x) := \frac{\sin\left(N + \frac{1}{2}\right)x}{\sin\frac{x}{2}}, \quad N \in \mathbb{N}_0, \quad (30)$$

sa nazýva **Dirichletovo jadro**. Každá z funkcií D_N pre $N \in \mathbb{N}$ je párna, 2π -periodická a triedy \mathcal{C}^∞ na množine $\mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}$, pričom v bodoch $x = 2k\pi$, $k \in \mathbb{Z}$, má odstrániteľné nespojitosti s limitami $\lim_{x \rightarrow 2k\pi} D_N(x) = 2N + 1$. Pomocou (28) možno funkcie D_N zapísať v tvare

$$D_N(x) = 2 \sum_{n=0}^N \cos nx - 1 = 1 + 2 \sum_{n=1}^N \cos nx. \quad (31)$$

Naviac, integráciou tejto identity v medziach od $-\pi$ do π dostaneme formulu

$$\int_{-\pi}^{\pi} D_N(x) dx = 2\pi \quad \text{pre každé } N \in \mathbb{N}_0. \quad (32)$$

Poznamenajme, že pre $L > 0$ sa Dirichletovo jadro substitúciou $x = \frac{\pi s}{L}$ pretransformuje na $2L$ -periodickú funkciu a vzorec (32) nadobudne tvar

$$\int_{-L}^L D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds = 2L \quad \text{pre každé } N \in \mathbb{N}_0. \quad (33)$$

Lema 4

Nech funkcia f je integrovateľná na intervale $[-L, L]$. Pre dané $N \in \mathbb{N}$ označme T_N jej Fourierov trigonometrický polynóm na $[-L, L]$, t.j., trigonometrický polynóm v (9) s koeficientami v (18) a (19). Potom platí formula

$$T_N(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) D_N \left(\frac{\pi(t-x)}{L} \right) dt, \quad x \in [-L, L]. \quad (34)$$

Dôkaz Lemy 4.

Symbolom I označme integrál na pravej strane rovnosti (34). Upravíme ho využitím reprezentácie Dirichletovho jadra D_N v (31). Postupne máme

$$\begin{aligned} I &\stackrel{(31)}{=} \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) dt + \sum_{n=1}^N \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) \cos \frac{n\pi(t-x)}{L} dt = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) dt \\ &+ \sum_{n=1}^N \frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) \left[\cos \frac{n\pi t}{L} \cos \frac{n\pi x}{L} + \sin \frac{n\pi t}{L} \sin \frac{n\pi x}{L} \right] dt = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) dt \right) \\ &+ \sum_{n=1}^N \left[\left(\frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) \cos \frac{n\pi t}{L} dt \right) \cos \frac{n\pi x}{L} + \left(\frac{1}{L} \int_{-L}^L f(t) \sin \frac{n\pi t}{L} dt \right) \sin \frac{n\pi x}{L} \right]. \end{aligned}$$

Z poslednej rovnosti a identít (18), (19) a (9) už ihneď vyplýva tvrdenie lemy. ■

Lema 5 (Riemannova–Lebesgueova)

Nech reálna funkcia f je lebesgueovsky integrovateľná na netriviálnom intervale $[a, b]$. Potom platí

$$\lim_{|\omega| \rightarrow \infty} \int_a^b f(x) \cos \omega x \, dx = 0 \quad \text{a} \quad \lim_{|\omega| \rightarrow \infty} \int_a^b f(x) \sin \omega x \, dx = 0. \quad (35)$$

Dôkaz Lemy 5.

Dokážeme prvú z rovností v (35). Pre jednoduchosť budeme predpokladať riemannovskú integrovateľnosť funkcie f na $[a, b]$. Pre $\varepsilon > 0$ existuje delenie

$$\mathcal{D}_n : a = x_0 < x_1 < \dots < x_{n-1} < x_n = b$$

intervalu $[a, b]$ s vlastnosťou

$$0 \leq \int_a^b f(x) \, dx - \sum_{i=1}^n m_i (x_i - x_{i-1}) < \frac{\varepsilon}{2}, \quad m_i := \inf \{f(x), x \in [x_{i-1}, x_i]\}$$

(jedná sa o aproximáciu $\int_a^b f(x) \, dx$ pomocou dolného integrálneho súčtu). Množina $\{m_1, \dots, m_n\}$ je zrejme ohraničená, t.j., existuje $K > 0$ tak, že $|m_i| \leq K$ pre každé $i = 1, \dots, n$. Uvažujme na $[a, b]$ funkciu g definovanú

$$g(x) := m_i \quad \text{pre } x \in (x_{i-1}, x_i), \quad i = 1, \dots, n.$$

Dôkaz Lemy 5 (pokračovanie).

Funkcia g je po častiach konštantná, a teda integrovateľná na $[a, b]$, pričom

$$\int_a^b g(x) dx = \sum_{i=1}^n m_i (x_i - x_{i-1}).$$

Okrem toho platí $g(x) \leq f(x)$ pre každé $x \in [a, b] \setminus \{x_0, \dots, x_n\}$. Vyššie uvedenú nerovnosť potom môžeme zapísať v tvare

$$0 \leq \int_a^b f(x) dx - \int_a^b g(x) dx = \int_a^b [f(x) - g(x)] dx < \frac{\varepsilon}{2}.$$

Zvoľme nejaké $\omega \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$. Použitím trojuholníkovej nerovnosti postupne máme

$$\begin{aligned} \left| \int_a^b f(x) \cos \omega x dx \right| &= \left| \int_a^b ([f(x) - g(x)] \cos \omega x + g(x) \cos \omega x) dx \right| \\ &\leq \left| \int_a^b [f(x) - g(x)] \cos \omega x dx \right| + \left| \int_a^b g(x) \cos \omega x dx \right| \\ &\leq \int_a^b \underbrace{|f(x) - g(x)|}_{f(x) - g(x)} \underbrace{|\cos \omega x|}_{\leq 1} dx + \left| \int_a^b g(x) \cos \omega x dx \right| \end{aligned}$$

Dôkaz Lemy 5 (pokračovanie).

$$\begin{aligned} &\leq \underbrace{\int_a^b [f(x) - g(x)] dx}_{< \frac{\varepsilon}{2}} + \left| \sum_{i=1}^n \int_{x_{i-1}}^{x_i} \underbrace{g(x)}_{m_i} \cos \omega x dx \right| < \frac{\varepsilon}{2} + \left| \sum_{i=1}^n m_i \int_{x_{i-1}}^{x_i} \cos \omega x dx \right| \\ &\leq \frac{\varepsilon}{2} + \sum_{i=1}^n |m_i| \left| \left[\frac{\sin \omega x}{\omega} \right]_{x_{i-1}}^{x_i} \right| \leq \frac{\varepsilon}{2} + \frac{1}{|\omega|} \sum_{i=1}^n \underbrace{|m_i|}_{\leq K} |\sin \omega x_i - \sin \omega x_{i-1}| \\ &\leq \frac{\varepsilon}{2} + \frac{K}{|\omega|} \sum_{i=1}^n \underbrace{(|\sin \omega x_i| + |\sin \omega x_{i-1}|)}_{\leq 1} \leq \frac{\varepsilon}{2} + \frac{K}{|\omega|} \sum_{i=1}^n 2 = \frac{\varepsilon}{2} + \frac{2nK}{|\omega|}. \end{aligned}$$

Odvodili sme teda nerovnosť

$$\left| \int_a^b f(x) \cos \omega x dx \right| < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{2nK}{|\omega|} \quad \text{pre každé } \omega \in \mathbb{R} \setminus \{0\}. \quad (36)$$

Dôkaz Lemy 5 (pokračovanie).

Keďže $\lim_{|\omega| \rightarrow \infty} \frac{2nK}{|\omega|} = 0$, existuje dostatočne veľké $\omega_0 \in \mathbb{R}^+$ tak, aby pre každé $|\omega| \geq \omega_0$ platila nerovnosť $\frac{2nK}{|\omega|} < \frac{\varepsilon}{2}$. Využitím (36) potom dostávame

$$\left| \int_a^b f(x) \cos \omega x \, dx \right| < \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon \quad \text{pre každé } |\omega| \geq \omega_0.$$

Nakoľko $\varepsilon > 0$ bolo zvolené ľubovoľne, posledná nerovnosť je podľa definície limity v nevlastnom bode ekvivalentná s rovnosťou

$$\lim_{|\omega| \rightarrow \infty} \int_a^b f(x) \cos \omega x \, dx = 0,$$

t.j., platí prvá identita v (35). Analogicky sa dokáže i druhá formula v (35). ■

Poznámka 10

Jednoduchou aplikáciu Eulerovej identity $e^{i\alpha} = \cos \alpha + i \sin \alpha$, $\alpha \in \mathbb{R}$, vyplýva priamo z rovností v (35) i platnosť formuly

$$\lim_{|\omega| \rightarrow \infty} \int_a^b f(x) e^{i\omega x} \, dx = 0. \quad (37)$$

Dôkaz Dirichletovej vety

Pristúpime teraz k samotnému dôkazu Dirichletovej vety. Nech f je funkcia po častiach hladká na intervale $[-L, L]$ a nech T_N je jej odpovedajúci Fourierov trigonometrický polynóm (t.j., trigonometrické polynómy s koeficientami (18) a (19)). Naším cieľom je ukázať, že platí

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N(x) = \frac{f(x^+) + f(x^-)}{2} \quad \text{pre každé } x \in (-L, L). \quad (38)$$

Uvažujme $2L$ -periodické rozšírenie funkcie f na celú reálnu os. Bez ujmy na všeobecnosti budeme toto rozšírenie označovať rovnako f . Nech $x \in (-L, L)$ je pevné. V integrále (34) zavedieme substitúciu $s = t - x$. Dostaneme

$$\begin{aligned} T_N(x) &= \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) D_N \left(\frac{\pi(t-x)}{L} \right) dt = \left| \begin{array}{l} s = t - x, \quad ds = dt \\ -L \rightsquigarrow -L - x, \quad L \rightsquigarrow L - x \end{array} \right| \\ &= \frac{1}{2L} \int_{-L-x}^{L-x} f(x+s) D_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds. \end{aligned}$$

Z Poznámky 9 vyplýva, že integrand posledného integrálu je $2L$ -periodická funkcia. Podľa Lemy 2 (s $a := -x$) potom máme

$$T_N(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L-x}^{L-x} f(x+s) D_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x+s) D_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds. \quad (39)$$

Podľa Poznámky 9 je Dirichletovo jadro $D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right)$ párna funkcia. Preto integrál v (39) prejde po zámene premennej $s \mapsto -s$ na tvar

$$T_N(x) = -\frac{1}{2L} \int_L^{-L} f(x-s) D_N\left(-\frac{\pi s}{L}\right) ds = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x-s) D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds. \quad (40)$$

Aritmetickým priemerom rovností (39) a (40) získame formulu

$$T_N(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L \frac{f(x+s) + f(x-s)}{2} D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds. \quad (41)$$

Následnou aplikáciou identity (33) v Poznámke 9 máme

$$\begin{aligned} T_N(x) &= \frac{f(x^+) + f(x^-)}{2} \\ &\Downarrow \\ \frac{1}{2L} \int_{-L}^L \frac{f(x+s) + f(x-s)}{2} D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds &= \underbrace{\frac{1}{2L} \int_{-L}^L \frac{f(x^+) + f(x^-)}{2} D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds}_{\frac{f(x^+) + f(x^-)}{2}} \\ &\Downarrow \\ \frac{1}{2L} \int_{-L}^L \frac{f(x+s) + f(x-s) - f(x^+) - f(x^-)}{2} D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds &= 0. \quad (42) \end{aligned}$$

Dirichletovo jadro $D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right)$ sa pomocou svojej definície v (30) prepíše

$$D_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) = \frac{\sin \frac{N\pi s}{L}}{\operatorname{tg} \frac{\pi s}{2L}} + \cos \frac{N\pi s}{L}.$$

Zaveďme funkcie

$$g(s) := \frac{f(x+s) + f(x-s) - f(x^+) - f(x^-)}{2},$$

$$h(s) := \frac{f(x+s) + f(x-s) - f(x^+) - f(x^-)}{2\operatorname{tg} \frac{\pi s}{2L}}.$$

Funkcie g a h (premennej s) sú po častiach spojité na $[-L, L]$, a teda i integrovateľné na $[-L, L]$. Je to zaručené jednak predpokladmi o funkcii f , a jednak výpočtami $\lim_{s \rightarrow 0} g(s) = 0$, $\lim_{s \rightarrow L^-} h(s) = 0 = \lim_{s \rightarrow -L^+} h(s)$ a

$$\lim_{s \rightarrow 0^\pm} h(s) = |0/0, \text{ l'Hosp.}| = \lim_{s \rightarrow 0^\pm} \frac{f'(x+s) - f'(x-s)}{\frac{\pi}{L} \cos^{-2} \frac{\pi s}{2L}} = \pm \frac{L}{\pi} [f'(x^+) - f'(x^-)].$$

Pomocou funkcií g a h sa potom integrál v (42) vyjadří v tvare

$$T_N(x) - \frac{f(x^+) + f(x^-)}{2} = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L \left(g(s) \cos \frac{N\pi s}{L} + h(s) \sin \frac{N\pi s}{L} \right) ds.$$

Podľa Riemannovej–Lebesgueovej lemy 5 posledný integrál pre $N \rightarrow \infty$ konverguje do nuly, čím je dokázané tvrdenie v (38).

Dirichletova veta 2 udáva **postačujúce podmienky bodovej konvergenencie** Fourierovho radu (10) na $[-L, L]$, **nie** však **nutné** podmienky. Ich optimálne zoslabenie dodnes nie je úplne vyriešený problém. Ukazuje sa totiž, že sa jedná o veľmi delikátnu záležitosť.

(du Bois–Reymond, 1876) – Existuje funkcia f spojitá na $[-L, L]$, ktorej Fourierov rad diverguje aspoň v jednom $x \in [-L, L]$.

(Kolmogorov, 1922) – Existuje funkcia f integrovateľná na $[-L, L]$, ktorej Fourierov rad diverguje pre každé $x \in [-L, L]$.

(Carleson, 1966) – Ak pre funkciu f platí, že $|f|^2$ je integrovateľná na $[-L, L]$, potom jej Fourierov rad bodovo konverguje skoro všade na $[-L, L]$.

Jordanovo kritérium a jednoznačnosť radu

Jedným z najznámejších kritérií **rovnomernej konvergenzie** Fourierových radov je tzv. **Jordanovo kritérium**. Pripomeňme, že podľa Poznámok 6 a 7 rovnomerne konvergujúce Fourierove rady (10) odpovedajú výhradne spojitým funkciami $f(x)$.

Veta 3 (Jordanovo kritérium rovnomernej konvergenzie)

*Nech reálna (komplexná) $2L$ -periodická funkcia f je spojitá na intervale $[-L, L]$ a jej prvá derivácia f' je po častiach spojitá na $[-L, L]$. Potom jej Fourierov rad (10) **konverguje rovnomerne** na celom \mathbb{R} so súčtom $f(x)$.*

Poznámka 11

Podobne ako mocninové rady, tak aj trigonometrické rady sú jednoznačne určené svojím súčtom. Presnejšie, ak dva trigonometrické (nie nutne Fourierove) rady

$$\frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n \sin \frac{n\pi x}{L} \right), \quad \frac{a_0^*}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n^* \cos \frac{n\pi x}{L} + b_n^* \sin \frac{n\pi x}{L} \right),$$

majú rovnaký súčet skoro všade na \mathbb{R} , potom platí $a_0 = a_0^*$, $a_n = a_n^*$, $b_n = b_n^*$ pre každé $n \in \mathbb{N}$. Tento výsledok sa označuje ako **Heineho–Cantorova veta**.

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla**
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory
- 6 Fejérov veta a jej dôsledky, Gibbsov jav

Úloha o vedení tepla s nulovými krajmi

Príklad 8

Stanovme rozloženie teploty $u(x, t)$ v kovovej tyči (súčiniteľ teplotnej vodivosti $\alpha^2 = 1 \text{ cm}^2/\text{s}$) s dĺžkou $L = 50 \text{ cm}$, ktorá má na začiatku konštantnú teplotu 20°C a ktorej krajné body sú udržiavané na teplote 0°C .

Predložená fyzikálna situácia je ekvivalentná s okrajovou úlohou (1)–(3), t.j.,

$$u_t = u_{xx}, \quad [x, t] \in (0, 50) \times (0, \infty),$$

$$u(x, 0) = f(x) = 20, \quad x \in (0, 50), \quad u(0, t) = 0 = u(50, t), \quad t \in (0, \infty).$$

V prvej prednáške sme odvodili jej riešenie u v tvare

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{-\frac{n^2\pi^2 t}{2500}} \sin \frac{n\pi x}{50}, \quad [x, t] \in [0, 50] \times [0, \infty),$$

kde čísla b_n sú podľa (7) a Poznámky 8 Fourierove koeficienty nepárneho rozšírenia funkcie f na celý interval $(-50, 50)$. V súlade s (19) teda máme

$$b_n = \frac{2}{50} \int_0^{50} 20 \sin \frac{n\pi x}{50} dx = \frac{40}{n\pi} (1 - \cos n\pi) = \begin{cases} 0, & n \text{ párne,} \\ \frac{80}{n\pi}, & n \text{ nepárne,} \end{cases} \quad n \in \mathbb{N},$$

a tak napokon dostaneme

$$u(x, t) = \sum_{\substack{n=1 \\ n \text{ nepárne}}}^{\infty} \frac{80}{n\pi} e^{-\frac{n^2 \pi^2 t}{2500}} \sin \frac{n\pi x}{50}, \quad [x, t] \in [0, 50] \times [0, \infty). \quad (43)$$

Z rozloženia teploty tyče v (43) vidíme, že bude pomerne rýchlo (exponenciálne) klesať s rastúcim časom. Maximálna teplota sa bude vďaka symetrii úlohy pre každý čas $t \geq 0$ nadobúdať vždy v bode $x = 25$. Po dostatočne dlhom čase sa v tyči ustáli časovo nezávislá rovnovážna teplota $v(x) = \lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t)$, ktorá v našom prípade je $v(x) \equiv 0$ na $[0, 50]$.

Úloha 1

Za akú dobu od začiatku experimentu klesne teplota v celej tyči pod 1°C ? V rade (43) použijeme $x = 25$ a jeho prvý člen ($n = 1$) ako odhad teploty. Dostaneme

$$\frac{80}{\pi} e^{-\frac{\pi^2 t}{2500}} \sin \frac{25\pi}{50} \leq 1 \quad \implies \quad t \geq \frac{2500}{\pi^2} \ln \frac{80}{\pi} \approx 820 \text{ s} \approx 14 \text{ minút.}$$

Úloha o vedení tepla s nenulovými krajmi

Zameriame sa teraz na všeobecnú okrajovú úlohu (1)–(3) s nenulovými teplotami T_1, T_2 . Rovnovážna teplota $v(x) = \lim_{t \rightarrow \infty} u(x, t)$ nezávisí na t ani na okrajovej podmienke $f(x)$. Preto jej dosadením do rovnice vedenia tepla (1) dostaneme

$$\underbrace{v_t}_0 = \alpha^2 v_{xx} \implies v''(x) \equiv 0 \implies v(x) = Ax + B, \quad A, B \in \mathbb{R}.$$

Neznáme konštanty A, B určíme pomocou okrajových podmienok $v(0) = T_1$ a $v(L) = T_2$. Následne odvodíme

$$v(x) = (T_2 - T_1) \frac{x}{L} + T_1, \quad x \in [0, L]. \quad (44)$$

Riešenie u okrajovej úlohy (1)–(3) budeme uvažovať v tvare

$$u(x, t) = v(x) + w(x, t),$$

kde w je riešenie okrajovej úlohy s nulovými krajmi

$$w_t = \alpha^2 w_{xx}, \quad x \in (0, L) \times (0, \infty),$$

$$w(x, 0) = f(x) - v(x), \quad x \in (0, L), \quad w(0, t) = 0 = w(L, t), \quad t \in (0, \infty).$$

Riešenie w je dané formulou (6), t.j.,

$$w(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{-\frac{\alpha^2 n^2 \pi^2 t}{L^2}} \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad [x, t] \in [0, L] \times [0, \infty),$$

kde b_n sú Fourierove koeficienty nepárneho rozšírenia funkcie $f - v$ na celý interval $(-L, L)$, teda

$$b_n = \frac{2}{L} \int_0^L [f(x) - v(x)] \sin \frac{n\pi x}{L} dx, \quad n \in \mathbb{N}. \quad (45)$$

Pre hľadané rozloženie teploty u v tyči napokon platí vzorec

$$\begin{aligned} u(x, t) &= v(x) + w(x, t) = (T_2 - T_1) \frac{x}{L} + T_1 \\ &+ \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{-\frac{\alpha^2 n^2 \pi^2 t}{L^2}} \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad [x, t] \in [0, L] \times [0, \infty), \end{aligned} \quad (46)$$

s koeficientami b_n z (45).

Príklad 9

Nájdime rozloženie teploty $u(x, t)$ v kovovej tyči (súčiniteľ teplotnej vodivosti $\alpha^2 = 1 \text{ cm}^2/\text{s}$) s dĺžkou $L = 30 \text{ cm}$, ktorá má na začiatku teplotu

$$u(x, 0) = f(x) = 60 - 2x, \quad x \in (0, 30),$$

a ktorej krajné body sú udržiavané na stálych teplotách

$$u(0, t) = T_1 = 20^\circ\text{C}, \quad u(30, t) = T_2 = 50^\circ\text{C}, \quad t \in (0, \infty).$$

Podľa (44) je rovnovážna teplota $v(x) = x + 20$, $x \in [0, 30]$. Celkové rozloženie teploty $u(x, t)$ tyče pre ľubovoľný čas $t \geq 0$ je dané formulou (46). Vypočítame príslušné Fourierove koeficienty b_n . Podľa rovnosti (45) platí pre $n \in \mathbb{N}$

$$b_n = \frac{1}{15} \int_0^{30} (40 - 3x) \sin \frac{n\pi x}{30} dx = \frac{300}{n\pi} (5 \cos n\pi - 4) = \begin{cases} \frac{300}{n\pi}, & n \text{ párne,} \\ -\frac{2700}{n\pi}, & n \text{ nepárne.} \end{cases}$$

Pre teplotu u napokon dostávame vzorec

$$u(x, t) = x + 20 + \frac{150}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} e^{-\frac{k^2 \pi^2 t}{225}} \sin \frac{k\pi x}{15} - \frac{2700}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{2k-1} e^{-\frac{(2k-1)^2 \pi^2 t}{900}} \sin \frac{(2k-1)\pi x}{30}, \quad [x, t] \in [0, 30] \times [0, \infty).$$

Poznámka 12

V Príklade 8 sme ukázali, že nulové okrajové podmienky $u(0, t) = 0 = u(L, t)$ viedli na **sínusový rozvoj** začiatočnej teploty f , pričom koeficienty b_n tohto rozvoja boli Fourierove koeficienty **nepárneho rozšírenia** funkcie f na celý interval $[-L, L]$. Podobne sa dá ukázať, že nulové okrajové podmienky typu

$$u_x(0, t) = 0 = u_x(L, t) \quad (47)$$

vedú na **kosínusový rozvoj** začiatočnej teploty f . V tomto prípade odpovedajúce koeficienty a_n sú Fourierove koeficienty **párneho rozšírenia** funkcie f na celý interval $[-L, L]$. Okrajové podmienky (47) vyjadrujú fyzikálnu skutočnosť, že krajné body tyče sú tepelne izolované, t.j., neprechádza nimi žiadne teplo.

Poznámka 13

Okrajové podmienky typu (2)–(3), t.j., vyskytujú sa v nich len funkčné hodnoty na okraji danej množiny, sa v matematike často nazývajú **Dirichletove**. Okrajové podmienky typu (47), t.j., vyskytujú sa v nich len funkčné hodnoty derivácií na okraji danej množiny, sa označujú ako **Neumannove** okrajové podmienky. V praktických úlohách sa často pracuje s tzv. **zmiešanými** okrajovými podmienkami.

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory**
- 6 Fejérov veta a jej dôsledky, Gibbsov jav

Priestory so skalárnym súčinom, Hilbertov priestor

Definícia 7 (Priestor so skalárnym súčinom)

Nech P je lineárny priestor nad \mathbb{C} . Zobrazenie $\langle \cdot, \cdot \rangle : P \times P \rightarrow \mathbb{C}$ spĺňajúce pre každé $x, y, z \in P$ a každé $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$ vlastnosti

- (i) $\langle x, x \rangle \geq 0$ a $\langle x, x \rangle = 0 \iff x = 0$ (pozitívna definitnosť),
- (ii) $\langle x, y \rangle = \overline{\langle y, x \rangle}$ (konjugovaná symetria),
- (iii) $\langle \alpha x + \beta y, z \rangle = \alpha \langle x, z \rangle + \beta \langle y, z \rangle$ (linearita v prvej zložke),

sa nazýva **skalárny súčin** na priestore P a dvojica $(P, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ sa označuje ako **priestor so skalárnym súčinom** alebo aj **unitárny priestor**.

Poznámka 14

Z axióm (ii) a (iii) skalárneho súčinu v Definícii 7 vyplýva jeho **anti-linearita** v druhej zložke, t.j., pre každé $x, y, z \in P$ a $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$ platí

$$\langle x, \alpha y + \beta z \rangle = \overline{\langle \alpha y + \beta z, x \rangle} = \overline{\alpha \langle y, x \rangle + \beta \langle z, x \rangle} = \overline{\alpha} \overline{\langle y, x \rangle} + \overline{\beta} \overline{\langle z, x \rangle} = \overline{\alpha} \langle x, y \rangle + \overline{\beta} \langle x, z \rangle.$$

Propozícia 1

Nech P je priestor so skalárnym súčinom. Potom platia nasledujúce tvrdenia.

(i) Pre $x, y \in P$ platí tzv. **Cauchyho–Schwarzova–Buňakovského nerovnosť**

$$|\langle x, y \rangle|^2 \leq \langle x, x \rangle \langle y, y \rangle. \quad (48)$$

(ii) Lineárny priestor P je **normovaný** s normou $\|x\| := \sqrt{\langle x, x \rangle}$, $x \in P$.
Obzvlášť, P je **metrický priestor** s metrikou $\rho(x, y) := \|x - y\|$, $x, y \in P$.

(iii) Skalárny súčin $\langle \cdot, \cdot \rangle$ je spojitém zobrazením z $P \times P$ do \mathbb{C} vzhľadom na ρ .

Dôkaz Propozície 1.

Dokážeme tvrdenie (iii). Nech $\{x_n\}, \{y_n\} \subseteq P$ sú dve postupnosti, ktoré konvergujú v P v metrike ρ , t.j., existujú $x, y \in P$ tak, že $\|x_n - x\| \rightarrow 0$ a $\|y_n - y\| \rightarrow 0$ pre $n \rightarrow \infty$. Pomocou axiém skalárneho súčinu a nerovnosti (48) odvodíme

$$\begin{aligned} |\langle x_n, y_n \rangle - \langle x, y \rangle| &= |\langle x_n, y_n \rangle - \langle x, y_n \rangle + \langle x, y_n \rangle - \langle x, y \rangle| \\ &= |\langle x_n - x, y_n \rangle + \langle x, y_n - y \rangle| \leq |\langle x_n - x, y_n \rangle| + |\langle x, y_n - y \rangle| \\ (48) \quad &\leq \|x_n - x\| \|y_n\| + \|x\| \|y_n - y\| \rightarrow 0 \text{ pre } n \rightarrow \infty, \end{aligned}$$

pretože postupnosť $\{\|y_n\|\}$ je ohraničená. Preto $\lim_{n \rightarrow \infty} \langle x_n, y_n \rangle = \langle x, y \rangle$. ■

Definícia 8 (Ortonormálny systém vektorov)

Nech P je unitárny priestor. Podmnožina $\mathcal{S} \subseteq P$ sa nazýva **ortonormálna**, ak pre každé dva rôzne vektory $x, y \in \mathcal{S}$ platí $\langle x, y \rangle = 0$, t.j., sú **kolmé**. Ak navyše $\|x\| = 1$ pre každé $x \in \mathcal{S}$, potom sa podmnožina \mathcal{S} označuje ako **ortonormálna**.

Úplný unitárny priestor sa nazýva **Hilbertov priestor**. Fundamentálny význam (hlavne v praktických aplikáciach v technike a fyzike) majú tzv. **separabilné** Hilbertove priestory, t.j., Hilbertove priestory so **spočítateľnou** ortonormálnou **bázou**. Príkladom separabilného nekonečnorozmerného Hilbertovho priestoru je

$$l^2 := \left\{ \{x_n\}_{n=0}^{\infty} \subseteq \mathbb{C}, \sum_{n=0}^{\infty} |x_n|^2 < \infty \right\}. \quad (49)$$

Skalárny súčin je v tomto priestore definovaný predpisom

$$\langle \{x_n\}, \{y_n\} \rangle := \sum_{n=0}^{\infty} x_n \overline{y_n}, \quad \{x_n\}, \{y_n\} \in l^2. \quad (50)$$

Každý separabilný nekonečnorozmerný Hilbertov priestor je izometricky izomorfný s priestorom l^2 . Okrem toho každá ortonormálna podmnožina \mathcal{S} separabilného Hilbertovho priestoru je najviac spočítateľná.

Pre daný netriviálny kompaktný interval $[a, b] \subseteq \mathbb{R}$ uvažujme nezápornú (lebesgueovsky) integrovateľnú funkciu $w : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ s vlastnosťou

$$\int_a^b w(x) dx > 0.$$

V ďalšom výklade sa budeme podrobnejšie zaoberať priestorom

$$\mathcal{L}_w^2[a, b] := \{f : [a, b] \rightarrow \mathbb{C}, w|f|^2 \text{ je lebesgueovsky integrovateľná na } [a, b]\}.$$

Jedná sa o **Hilbertov priestor** so skalárnym súčinom a normou tvaru

$$\langle f, g \rangle := \int_a^b w(x) f(x) \overline{g(x)} dx, \quad f, g \in \mathcal{L}_w^2[a, b], \quad (51)$$

$$\|f\| := \sqrt{\langle f, f \rangle} = \sqrt{\int_a^b w(x) |f(x)|^2 dx}, \quad f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]. \quad (52)$$

Poznámka 15

Hilbertov priestor $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ je separabilný, nekonečnorozmerný a izometricky izomorfný s priestorom l^2 v (49) (pozri Vete 7). Navyše z Cauchyho–Schwarzovej–Buňakovského nerovnosti (48) vyplýva inklúzia $\mathcal{L}_w^2[a, b] \subseteq \mathcal{L}_w^1[a, b]$.

Fourierove koeficienty a Fourierov rad

Definícia 9 (Fourierove koeficienty a Fourierov rad)

Nech $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\} \subseteq \mathcal{L}_w^2[a, b]$ je ortonormálna podmnožina, t.j.,

$$\langle \varphi_n, \varphi_m \rangle = 0 \text{ pre každé } m, n \in \mathbb{N}_0, m \neq n, \text{ a } \|\varphi_n\| = 1 \text{ pre každé } n \in \mathbb{N}_0.$$

Pre $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ sa komplexné čísla definované

$$c_n := \langle f, \varphi_n \rangle = \int_a^b w(x) f(x) \overline{\varphi_n(x)} dx, \quad n \in \mathbb{N}_0, \quad (53)$$

nazývajú **Fourierove koeficienty** funkcie f vzhľadom na systém \mathcal{S} . Nekonečný rad $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n$ sa označuje ako **Fourierov rad** funkcie f vzhľadom na \mathcal{S} .

Nech $\{s_N\}$ označuje postupnosť čiastočných súčtov Fourierovho radu funkcie $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ vzhľadom na ortonormálny systém \mathcal{S} , t.j.,

$$s_N := \sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \quad \text{s koeficientami } c_0, \dots, c_N \text{ z (53), } \quad N \in \mathbb{N}_0. \quad (54)$$

Naším cieľom je preskúmať, kedy $\lim_{N \rightarrow \infty} s_N = f$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Veta 4

Nech $S = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\} \subseteq \mathcal{L}_w^2[a, b]$ je ortonormálna podmnožina, $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ je daná funkcia, $\{c_n\}$ sú Fourierove koeficienty v (53) a $N \in \mathbb{N}_0$ je dané. Potom pre každú $(N + 1)$ -ticu komplexných čísiel d_0, \dots, d_N platí nerovnosť

$$\|f - s_N\| \leq \left\| f - \sum_{n=0}^N d_n \varphi_n \right\|, \quad (55)$$

pričom rovnosť nastane práve vtedy keď $d_n = c_n$ pre každé $n \in \{0, \dots, N\}$.

Dôkaz Vety 4.

Položme $I := \|f - \sum_{n=0}^N d_n \varphi_n\|$. Využitím základných vlastností skalárneho súčinu v Definícii 7 a Propozícii 1 a systému S v Definícii 9 postupne máme

$$\begin{aligned} I^2 &= \left\| f - \sum_{n=0}^N d_n \varphi_n \right\|^2 = \left\langle f - \sum_{m=0}^N d_m \varphi_m, f - \sum_{n=0}^N d_n \varphi_n \right\rangle \\ &= \langle f, f \rangle - \sum_{n=0}^N \overline{d_n} \underbrace{\langle f, \varphi_n \rangle}_{c_n} - \sum_{m=0}^N d_m \underbrace{\langle \varphi_m, f \rangle}_{\overline{c_m}} + \sum_{m,n=0}^N d_m \overline{d_n} \underbrace{\langle \varphi_m, \varphi_n \rangle}_{\delta_{mn}} \end{aligned}$$

Dôkaz Vety 4 (pokračovanie).

$$\begin{aligned}
 &= \langle f, f \rangle - \sum_{n=0}^N \overline{d_n} c_n - \sum_{m=0}^N d_m \overline{c_m} + \sum_{n=0}^N d_n \overline{d_n} \\
 &\stackrel{m=n}{=} \langle f, f \rangle + \sum_{n=0}^N \underbrace{\left(d_n \overline{d_n} - d_n \overline{c_n} - \overline{d_n} c_n + c_n \overline{c_n} \right)}_{|d_n - c_n|^2} - \sum_{n=0}^N \underbrace{c_n \overline{c_n}}_{|c_n|^2} \\
 &= \underbrace{\langle f, f \rangle - \sum_{n=0}^N |c_n|^2}_{\text{nezávisí na } d_0, \dots, d_N} + \sum_{n=0}^N \underbrace{|d_n - c_n|^2}_{\text{toto je } \geq 0, \text{ nulové pre } d_n = c_n}.
 \end{aligned}$$

Z tejto analýzy vyplýva, že hodnota I , ako funkcia premenných d_0, \dots, d_N , je minimálna práve pre voľbu $d_n = c_n$ pre každé $n = 0, \dots, N$. Teda dostávame

$$I \geq I(c_0, \dots, c_N) = \left\| f - \sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \right\| = \|f - s_N\|,$$

čo dokazuje platnosť nerovnosti (55). ■

Poznámka 16

Výsledok Vety 4 ukazuje, že spomedzi všetkých lineárnych kombinácií funkcií φ_n **aproximujú funkciu f** v istom zmysle, t.j., v L^2 -norme, **najlepšie** práve **častočné súčty Fourierovho radu** funkcie f vzhľadom na systém $\{\varphi_n\}$. Konkrétne, pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ a pre každú $(N + 1)$ -ticu $d_0, \dots, d_N \in \mathbb{C}$ platí

$$\underbrace{\left\| f - \sum_{n=0}^N d_n \varphi_n \right\|^2}_{\text{chyba aproximácie}} = \|f\|^2 - \sum_{n=0}^N |c_n|^2 + \sum_{n=0}^N |d_n - c_n|^2. \quad (56)$$

Dôsledok 1 (Besselova nerovnosť)

S označením Vety 4 platí pre každé $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ a každé $N \in \mathbb{N}_0$ identita

$$\|f\|^2 = \sum_{n=0}^N |c_n|^2 + \left\| f - \sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \right\|^2. \quad (57)$$

Obzvlášť, pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ platí tzv. **Besselova nerovnosť**

$$\sum_{n=0}^N |c_n|^2 \leq \|f\|^2. \quad (58)$$

Dôkaz Dôsledku 1.

Formula (57) ihneď vyplýva z rovnosti (56) voľbou $d_n := c_n$, $n \in \{0, \dots, N\}$. Besselova nerovnosť (58) je potom priamym dôsledkom vzorca (57). ■

Poznámka 17

Významným dôsledkom Besselovej nerovnosti (58) je fakt, že rad $\sum_{n=0}^{\infty} |c_n|^2$ je **konvergentný** pre každé $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$, t.j., postupnosť $\{c_n\}$ je prvkom Hilbertovho priestoru l^2 v (49). Fourierove koeficienty c_n potom nutne spĺňajú podmienku $\lim_{n \rightarrow \infty} c_n = 0$, ktorá korešponduje s Riemannovou–Lebesgueovou lemovou 5.

Dôsledok 2 (Parsevalova rovnosť)

S označením Vety 4 platí pre $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ tzv. **Parsevalova rovnosť**

$$\sum_{n=0}^{\infty} |c_n|^2 = \|f\|^2 \quad (59)$$

práve vtedy, keď Fourierov rad $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n = f$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Dôkaz Dôsledku 2.

Uvedená ekvivalencia bezprostredne vyplýva z formuly (57) pre $N \rightarrow \infty$. ■

Príklad 10

Nech $L > 0$ je dané. Pre voľbu funkcie $w(x) \equiv 1$ na intervale $[a, b] = [-L, L]$ sú významné príklady ortonormálnych systémov funkcií v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[-L, L]$ **trigonometrický** a **exponenciálny systém** z Poznámky 4, t.j.,

$$\left\{ \frac{1}{\sqrt{2L}}, \frac{1}{\sqrt{L}} \cos \frac{n\pi x}{L}, \frac{1}{\sqrt{L}} \sin \frac{n\pi x}{L}, n \in \mathbb{N} \right\}, \quad \left\{ \frac{1}{\sqrt{2L}} e^{\frac{in\pi x}{L}}, n \in \mathbb{Z} \right\}. \quad (60)$$

Príkladom ortonormálneho systému v priestore $\mathcal{L}^2[-1, 1]$ je systém polynómov

$$R_n(x) := \frac{1}{n! 2^n} \sqrt{\frac{2n+1}{2}} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n, \quad n \in \mathbb{N}_0. \quad (61)$$

Ortonormálny systém (61) vznikol Gramovým–Schmidtovým ortonormalizačným procesom pre lineárne nezávislú množinu polynómov $\{x^n\}_{n=0}^{\infty}$ v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[-1, 1]$. Polynómy R_n , $n \in \mathbb{N}_0$, definované v (61) sú vhodnými konštantnými násobkami tzv. **Legendreových polynómov**. Tejto téme sa budeme podrobnejšie venovať ďalej v Príklade 18.

Príklad 11

Pre danú funkciu $f \in \mathcal{L}^2[-L, L]$ nie je ťažké odvodiť súvislosť medzi trigonometrickými Fourierovými koeficientami a_n a b_n v (18) a (19) a Fourierovými koeficientami c_n v (53). Konkrétne, platí

$$a_0\sqrt{L} = c_0\sqrt{2}, \quad \{a_n\sqrt{L}, b_n\sqrt{L}, n \in \mathbb{N}\} = \{c_n, n \in \mathbb{N}\}.$$

Besselova nerovnosť (58) má v tomto prípade tvar

$$\frac{|a_0|^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (|a_n|^2 + |b_n|^2) \leq \frac{1}{L} \int_{-L}^L |f(x)|^2 dx.$$

Ak platia predpoklady Dirichletovej Vety 2, Parsevalova rovnosť (59) má tvar

$$\frac{|a_0|^2}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (|a_n|^2 + |b_n|^2) = \frac{1}{L} \int_{-L}^L |f(x)|^2 dx. \quad (62)$$

Príklad 12

Aplikáciou Parsevalovej rovnosti (62) v Príkladoch 6 a 7 získame identity

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{(2k-1)^4} = \frac{\pi^4}{96}, \quad \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{6}.$$

Rieszova–Fischerova veta

Nech $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je nejaký ortonormálny systém funkcií v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. V Dôsledku 2 sme odvodili nutnú a postačujúcu podmienku na to, aby pre danú funkciu $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ **príslušný Fourierov** rad $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n$ konvergoval v norme k funkcii f . Konkrétne, platí ekvivalencia

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \left\| f - \sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \right\| = 0 \iff \text{rad } \sum_{n=0}^{\infty} |c_n|^2 \text{ konverguje so súčtom } \|f\|^2.$$

V nasledujúcom výklade tieto poznatky podstatne rozšírime. Obzvlášť, ukážeme, že pre daný ortonormálny systém \mathcal{S} sú Fourierove rady $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n$ **jediné konvergentné** rady v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ (viď Dôsledok 3).

Lema 6

Nech $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je ortonormálna podmnožina v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a nech $\{c_n\}_{n=0}^{\infty}$ je postupnosť komplexných čísel s vlastnosťou, že rad $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n$ konverguje k funkcii f v norme priestoru $\mathcal{L}^2[a, b]$. Potom $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n$ je Fourierov rad funkcie f , t.j., čísla $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú Fourierove koeficienty funkcie f definované v (53).

Dôkaz Lemy 6.

Využijeme spojitosť skalárneho súčinu v Propozícii 1(iii). Pre dané $n \in \mathbb{N}_0$ platí

$$\begin{aligned} \langle f, \varphi_n \rangle &= \left\langle \lim_{m \rightarrow \infty} \left(\sum_{k=0}^m c_k \varphi_k \right), \varphi_n \right\rangle = \lim_{m \rightarrow \infty} \left\langle \left(\sum_{k=0}^m c_k \varphi_k \right), \varphi_n \right\rangle \\ &= \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=0}^m c_k \underbrace{\langle \varphi_k, \varphi_n \rangle}_{\delta_{kn}} = \lim_{m \rightarrow \infty} c_n = c_n, \end{aligned}$$

čo so zreteľom na (53) dokazuje tvrdenie. ■

Poznámka 18

V predpokladoch Vety 1 sme požadovali **rovnomernú konvergenciu** trigonometrického radu (10), t.j., konvergenciu v maximálnej norme priestoru $C[-L, L]$, kým v Leme 6 nám na dosiahnutie rovnakého výsledku – rad je Fourierovým radom svojho súčtu – stačila konvergencia radu iba v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[-L, L]$. Keďže platí inklúzia $C[-L, L] \subseteq \mathcal{L}_w^2[-L, L]$, v tomto kontexte Lema 6 v prípade trigonometrického systému \mathcal{S} v (60) **vylepšuje** výsledky Vety 1. Na druhej strane je nutné dodať, že v priestore $C[-L, L]$ je konvergencia v maximálnej norme silnejšia požiadavka než konvergencia v norme Hilbertovho priestoru $\mathcal{L}_w^2[-L, L]$.

Veta 5 (Rieszova–Fischerova)

Nech $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je ortonormálna podmnožina v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a nech $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ je ľubovoľná postupnosť z priestoru l^2 v (49). Potom rad $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n$ konverguje v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$, t.j., existuje funkcia $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ taká, že platí konvergencia $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n = f$ v norme. Navyše, čísla $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú Fourierove koeficienty funkcie f vzhľadom na systém \mathcal{S} .

Dôkaz Vety 5.

Nech $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ je dané ako v predpokladoch vety a uvažujme postupnosť $\{f_n\}_{n=0}^\infty$ prvkov priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ definovanú $f_n := \sum_{k=0}^n c_k \varphi_k, n \in \mathbb{N}_0$. Ukážeme, že postupnosť $\{f_n\}_{n=0}^\infty$ je Cauchyovská v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Pre $n > m$ máme

$$\begin{aligned} \|f_n - f_m\|^2 &= \left\| \sum_{k=0}^n c_k \varphi_k - \sum_{k=0}^m c_k \varphi_k \right\|^2 = \left\| \sum_{k=m+1}^n c_k \varphi_k \right\|^2 \\ &= \left\langle \left(\sum_{k=m+1}^n c_k \varphi_k \right), \left(\sum_{l=m+1}^n c_l \varphi_l \right) \right\rangle = \sum_{k,l=m+1}^n c_k \overline{c_l} \underbrace{\langle \varphi_k, \varphi_l \rangle}_{\delta_{kl}} \\ &= \sum_{k=m+1}^n c_k \overline{c_k} = \sum_{k=m+1}^n |c_k|^2. \end{aligned} \tag{63}$$

Dôkaz Vety 5 (pokračovanie).

Podľa predpokladov nekonečný rad $\sum_{n=0}^{\infty} |c_n|^2$ konverguje, a preto podľa Cauchyho–Bolzanovho kritéria konvergenie platí

pre každé $\varepsilon > 0$ existuje $n_0 \in \mathbb{N}$ tak, že pre každé $n > m \geq n_0$ platí
$$\sum_{k=m+1}^n |c_k|^2 < \varepsilon^2$$

(inými slovami, postupnosť čiastočných súčtov radu $\sum_{n=0}^{\infty} |c_n|^2$ je cauchyovská). So zreteľom na identitu (63) je však tento výrok ekvivalentný s

pre každé $\varepsilon > 0$ existuje $n_0 \in \mathbb{N}$ tak, že pre každé $n > m \geq n_0$ platí $\|f_n - f_m\| < \varepsilon$.

Teda skutočne postupnosť $\{f_n\}_{n=0}^{\infty}$ je cauchyovská v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. A keďže priestor $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ je úplný, postupnosť $\{f_n\}_{n=0}^{\infty}$ je následne i konvergentná v norme, t.j., existuje $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ taká, že $\lim_{n \rightarrow \infty} \|f_n - f\| = 0$. Inak povedané, rad $\sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n = f$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Skutočnosť, že sa jedná o Fourierov rad funkcie f vzhľadom na systém \mathcal{S} , napokon vyplýva z Lemy 6. Dôkaz je teraz kompletný. ■

Dôsledok 3

Nech $S = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je ortonormálny systém v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a nech $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ je daná postupnosť komplexných čísiel. Potom rad $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n$ konverguje v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ práve vtedy, keď čísla $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú Fourierove koeficienty vhodnej funkcie $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ vzhľadom na systém S .

Dôkaz Dôsledku 3.

Smer “ \Rightarrow ” je obsahom Lemy 6. Platnosť implikácie “ \Leftarrow ” je dôsledkom Rieszovej–Fischerovej vety 5. Konkrétne, ak $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú Fourierove koeficienty funkcie $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$, potom podľa Poznámky 17 je číselný rad $\sum_{n=0}^\infty |c_n|^2$ konvergentný, a teda postupnosť $\{c_n\}_{n=0}^\infty \in l^2$. To následne podľa Rieszovej–Fischerovej vety 5 dokazuje konvergenciu radu $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. ■

Poznámka 19

Je nutné zdôrazniť, že v prípade všeobecného ortonormálneho systému S **nie je** funkcia f v Dôsledku 3 pre danú postupnosť $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ **určená jednoznačne**. Na druhej strane, práve jedna z takýchto funkcií je súčtom radu $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n$ v norme Hilbertovho priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Úplnosť a uzavretosť ortonormálnych systémov

Definícia 10 (Úplný ortonormálny systém funkcií)

Ortonormálny systém $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\} \subseteq \mathcal{L}_w^2[a, b]$ sa nazýva **úplný** (v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$), ak $\mathcal{S}^\perp = \{0\}$, t.j., ak platí $\langle f, \varphi_n \rangle = 0$ pre každé $n \in \mathbb{N}_0$, potom nutne funkcia $f = 0$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Predpoklad úplnosti ortonormálneho systému \mathcal{S} zaručí v Dôsledku 3 **jednoznačnosť** funkcie f . Nasledujúce tvrdenie je jedným z hlavných výsledkov tejto sekcie.

Veta 6

Nech $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je **úplný ortonormálny systém** v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a nech $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ je nejaká postupnosť komplexných čísel. Nasledujúce tvrdenia sú ekvivalentné.

- (i) Postupnosť $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ je prvkom priestoru l^2 .
- (ii) Rad $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n$ konverguje v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.
- (iii) Existuje **jediná** funkcia $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ s vlastnosťou, že čísla $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú jej Fourierove koeficienty vzhľadom na systém \mathcal{S} .

V tomto prípade platí $\sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n = f$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Dôkaz Vety 6.

Implikácia “(i) \Rightarrow (ii)” vyplýva z Rieszovej–Fischerovej vety 5, ekvivalencia tvrdení (ii) a (iii) je obsahom Dôsledku 3 a napokon platnosť implikácie “(iii) \Rightarrow (i)” je komentovaná v Poznámke 17. V súlade s Poznámkou 19 stačí teda dokázať jednoznačnosť funkcie f v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Nech $g \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ je ďalšia funkcia, ktorá má za svoje Fourierove koeficienty čísla c_n , t.j.,

$$\langle f, \varphi_n \rangle = c_n = \langle g, \varphi_n \rangle \quad \text{pre každé } n \in \mathbb{N}_0.$$

Potom $\langle f - g, \varphi_n \rangle = 0$ pre každé $n \in \mathbb{N}_0$ a vďaka úplnosti systému \mathcal{S} podľa Definície 10 dostávame rovnosť $f = g$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. \blacksquare

Pre pevne zvolený **úplný ortonormálny systém** $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\} \subseteq \mathcal{L}_w^2[a, b]$ vyplýva z výsledkov Vety 6 istá **korešpondencia** medzi prvkami Hilbertových priestorov $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a l^2 . Presnejšie, zobrazenie $\Psi : \mathcal{L}_w^2[a, b] \rightarrow l^2$ definované

$$\mathcal{L}_w^2[a, b] \ni f \mapsto \Psi(f) := \{c_n = \langle f, \varphi_n \rangle, n \in \mathbb{N}_0\} \in l^2, \quad (64)$$

je zrejme **lineárna bijekcia**. V nasledujúcej vete ukážeme, že o zobrazení Ψ v (64) platí dokonca silnejšie tvrdenie.

Veta 7

Nech $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je nejaká úplná ortonormálna podmnožina v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Zobrazenie $\Psi : \mathcal{L}_w^2[a, b] \rightarrow l^2$ definované v (64) je **izometrický izomorfizmus** Hilbertových priestorov $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a l^2 .

Dôkaz Vety 7.

Skutočnosť, že Ψ v (64) je vzájomne jednoznačné zobrazenie, vyplýva z Vety 6, linearita zobrazenia je evidentná z jeho definície v (64) a z vlastností skalárneho súčiny v Definícii 7(iii). Ukážeme, že zobrazenie Ψ zachováva skalárny súčin. Pre dané $f, g \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ označme $\{c_n\}_{n=0}^{\infty}, \{d_n\}_{n=0}^{\infty} \in l^2$ ich príslušné postupnosti Fourierových koeficientov vzhľadom na systém \mathcal{S} . Podľa Vety 6 platí

$$f = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n = \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \quad \text{v norme } \mathcal{L}_w^2[a, b]. \quad (65)$$

Využitím vlastností skalárneho súčiny v Definícii 7 a Propozícii 1 postupne máme

$$\langle f, g \rangle \stackrel{(65)}{=} \left\langle \left(\lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \right), g \right\rangle \stackrel{\text{Propozícia 1(iii)}}{=} \lim_{N \rightarrow \infty} \left\langle \left(\sum_{n=0}^N c_n \varphi_n \right), g \right\rangle$$

Dôkaz Vety 7 (pokračovanie).

$$\stackrel{\text{Definícia 7(iii)}}{=} \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^N c_n \langle \varphi_n, g \rangle \stackrel{\text{Definícia 7(ii)}}{=} \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{n=0}^N c_n \overline{d_n} = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \overline{d_n}$$

$$\stackrel{(50)}{=} \langle \{c_n\}, \{d_n\} \rangle \stackrel{(64)}{=} \langle \Psi(f), \Psi(g) \rangle,$$

t.j., zobrazenie Ψ zachováva skalárny súčin. Dôkaz je kompletný. ■

Definícia 11 (Uzavretý ortonormálny systém funkcií)

Nech \mathcal{S} je ortonormálny systém funkcií v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Hovoríme, že systém \mathcal{S} je **uzavretý** v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$, ak lineárny obal $\text{Lin } \mathcal{S}$ je podpriestor hustý v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$, t.j., uzáver v norme $\overline{\text{Lin } \mathcal{S}} = \mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Uzavretosť ortonormálneho systému \mathcal{S} teda umožňuje každú funkciu $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ aproximovať v norme s ľubovoľnou presnosťou konečnou lineárnou kombináciou funkcií zo systému \mathcal{S} . Inými slovami, existuje postupnosť $\{f_n\}_{n=0}^{\infty} \subseteq \text{Lin } \mathcal{S}$

taká, že platí $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n = f$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Veta 8

Ortonormálny systém \mathcal{S} je uzavretý v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ práve vtedy keď je úplný v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$.

Dôkaz Vety 8.

Nech ortonormálny systém $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\}$ je uzavretý v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ a nech funkcia $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ spĺňa $\langle f, \varphi_n \rangle = 0$ pre každé $n \in \mathbb{N}_0$, t.j., $f \in \mathcal{S}^\perp$. V súlade s komentárom za Definíciou 11 existuje postupnosť $\{f_n\}_{n=0}^\infty \subseteq \text{Lin } \mathcal{S}$ taká, že $\lim_{n \rightarrow \infty} f_n = f$ v norme $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Potom ale nutne platí i $\langle f, f_n \rangle = 0$ pre každé $n \in \mathbb{N}_0$, a následne

$$\|f\|^2 = \langle f, f \rangle = \left\langle f, \lim_{n \rightarrow \infty} f_n \right\rangle \stackrel{\text{Propozícia 1(iii)}}{=} \lim_{n \rightarrow \infty} \langle f, f_n \rangle = \lim_{n \rightarrow \infty} 0 = 0,$$

t.j., funkcia $f = 0$ v norme priestoru $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Podľa Definície 10 je teda systém \mathcal{S} úplný v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Naopak, ak ortonormálny systém \mathcal{S} je úplný v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$, potom podľa Vety 6 pre každú funkciu $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ platí $f = \sum_{n=0}^\infty c_n \varphi_n$, kde $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú Fourierove koeficienty funkcie f vzhľadom na \mathcal{S} v (53). To ale znamená, že funkcia $f \in \overline{\text{Lin } \mathcal{S}}$. Preto je lineárny obal $\text{Lin } \mathcal{S}$ podpriestor hustý v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$, a teda podľa Definície 11 je ortonormálny systém \mathcal{S} uzavretý v priestore $\mathcal{L}_w^2[a, b]$. Dôkaz je úplný. \blacksquare

Poznámka 20

Dôležitými úplnými (a podľa Vety 8 i uzavretými) ortonormálnymi systémami v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[-L, L]$ sú **trigonometrický** a **exponenciálny ortonormálny systém** v (60) a systém polynómov definovaných v (61).

Poznámka 21

Významnou vlastnosťou úplných ortonormálnych systémov v $\mathcal{L}_w^2[a, b]$ je skutočnosť, že predstavujú **ortonormálne bázy** v tomto priestore. Konkrétne, ak $\mathcal{S} = \{\varphi_n, n \in \mathbb{N}_0\} \subseteq \mathcal{L}_w^2[a, b]$ je nejaký úplný ortonormálny systém funkcií, potom pre každé $f \in \mathcal{L}_w^2[a, b]$ existuje **jediná** postupnosť $\{c_n\}_{n=0}^{\infty}$ komplexných čísiel s vlastnosťou

$$f = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \varphi_n \quad \text{v norme priestoru } \mathcal{L}_w^2[a, b].$$

Čísla $c_n, n \in \mathbb{N}_0$, sú **Fourierove koeficienty** funkcie f vzhľadom na \mathcal{S} , t.j.,

$$c_n = \langle f, \varphi_n \rangle = \int_b^a w(x) f(x) \overline{\varphi_n(x)} dx, \quad n \in \mathbb{N}_0.$$

Uvedené pozorovanie je priamym dôsledkom Viet 8 a 6.

Symetrické operátory a ortonormálne systémy

Jedným z významných a prirodzených zdrojov ortonormálnych systémov funkcií sú množiny **vlastných funkcií** symetrických lineárnych operátorov.

Definícia 12 (Symetrický lineárny operátor)

Nech P je unitárny priestor nad \mathbb{C} a nech $A : \mathcal{D}(A) \subseteq P \rightarrow P$ je lineárny operátor. Povieme, že operátor A je **symetrický** na podmnožine $M \subseteq \mathcal{D}(A)$, ak

$$\langle Ax, y \rangle = \langle x, Ay \rangle \quad \text{pre každé dva vektory } x, y \in M. \quad (66)$$

Poznámka 22

Keďže uvažovaný operátor A v Definícii 12 je lineárny, je korektné požadovať, aby obor jeho definície $\mathcal{D}(A)$ bol (algebraický) lineárny podpriestor v P .

Príklad 13

Nech n je dané prirodzené číslo a P je **n -rozmerný** unitárny priestor. Potom všetky symetrické lineárne operátory A pôsobiace na priestore P sú reprezentované $n \times n$ komplexnými **hermiteovskými** maticami A , t.j.,

$$\text{maticami } A \in \mathbb{C}^{n \times n} \text{ s vlastnosťou } \overline{A^T} = A.$$

Príklad 14

Pre $P := \mathcal{L}^2[a, b]$ a $\mathcal{D}(A) := \mathcal{C}^2[a, b]$ (komplexné funkcie so spojitou druhou deriváciou na $[a, b]$) uvažujme operátor A s predpisom

$$Af(x) := f''(x), \quad f \in \mathcal{C}^2[a, b]. \quad (67)$$

Operátor A v (67) je zrejme lineárny a pôsobí v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[a, b]$, keďže platí inklúzia $\mathcal{C}^2[a, b] \subseteq \mathcal{L}^2[a, b]$. Preskúame, kde na $\mathcal{D}(A)$ je operátor A symetrický. Podľa (51) a (67) máme

$$\langle Af, g \rangle = \int_a^b Af(x) \overline{g(x)} dx = \int_a^b f''(x) \overline{g(x)} dx, \quad f, g \in \mathcal{C}^2[a, b].$$

Túto rovnosť dvojnásobnou integráciou per-partes upravíme na tvar

$$\begin{aligned} \langle Af, g \rangle &= [f'(x) \overline{g(x)}]_a^b - \int_a^b f'(x) \overline{g'(x)} dx \\ &= [f'(x) \overline{g(x)}]_a^b - [f(x) \overline{g'(x)}]_a^b + \int_a^b f(x) \overline{g''(x)} dx \\ &= [f'(x) \overline{g(x)} - f(x) \overline{g'(x)}]_a^b + \langle f, Ag \rangle. \end{aligned}$$

Podľa Definície 12 požiadavka symetrickosti operátora A vyžaduje podmienku

Príklad 14

$$f'(a) \overline{g(a)} - f(a) \overline{g'(a)} = f'(b) \overline{g(b)} - f(b) \overline{g'(b)}, \quad (68)$$

ktorú však nespĺňajú všetky dvojice funkcií $f, g \in \mathcal{D}(A)$. Operátor A teda nie je symetrický na celom svojom obore definície, ale iba na vhodných podpriestoroch v $\mathcal{D}(A)$, na ktorých platí podmienka (68). Takýmito podpriestormi sú napríklad

$$\mathcal{D}_1(A) := \{f \in C^2[a, b], f(a) = 0 = f(b)\}, \quad (69)$$

$$\mathcal{D}_2(A) := \{f \in C^2[a, b], f'(a) = 0 = f'(b)\}. \quad (70)$$

Poznamenajme, že podmienkam v (69) sa hovorí **Dirichletove okrajové podmienky**, kým podmienky v (70) sa nazývajú **Neumannove okrajové podmienky**.

Definícia 13 (Vlastné číslo a vlastný vektor lineárneho operátora)

Nech P je unitárny priestor a A je daný lineárny operátor s definičným oborom $\mathcal{D}(A) \subseteq P$. Komplexné číslo λ sa nazýva **vlastné číslo (hodnota)** operátora A , ak existuje nenulový vektor $x \in \mathcal{D}(A)$ s vlastnosťou $Ax = \lambda x$. Vektor x sa potom označuje ako **vlastný vektor** operátora A prislúchajúci vlastnému číslu λ .

Nasledujúca veta poukazuje na kľúčový význam symetrických lineárnych operátorov v teórii ortonormálnych systémov.

Veta 9

Nech P je unitárny priestor a A je daný symetrický lineárny operátor s definičným oborom $\mathcal{D}(A) \subseteq P$. Potom každé vlastné číslo operátora A je reálne a vlastné vektory prislúchajúce rôznym vlastným číslam sú vzájomne ortogonálne.

Dôkaz Vety 9.

Nech $\lambda \in \mathbb{C}$ je vlastné číslo operátora A a nech $x \in \mathcal{D}(A) \setminus \{0\}$ je odpovedajúci vlastný vektor, t.j., $Ax = \lambda x$. Platí $\|x\|^2 = \langle x, x \rangle \neq 0$ a využitím vlastností skalárneho súčinu a symetrickosti operátora A postupne máme

$$\lambda = \frac{\lambda \langle x, x \rangle}{\|x\|^2} = \frac{\langle \lambda x, x \rangle}{\|x\|^2} = \frac{\langle Ax, x \rangle}{\|x\|^2} \stackrel{(66)}{=} \frac{\langle x, Ax \rangle}{\|x\|^2} = \frac{\langle x, \lambda x \rangle}{\|x\|^2} = \frac{\bar{\lambda} \langle x, x \rangle}{\|x\|^2} = \bar{\lambda},$$

a tak $\lambda \in \mathbb{R}$. Nech ďalej $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R}$ sú dve rôzne vlastné hodnoty operátora A s vlastnými vektormi $x_1, x_2 \in \mathcal{D}(A) \setminus \{0\}$, t.j., platia rovnosti $Ax_1 = \lambda_1 x_1$ a $Ax_2 = \lambda_2 x_2$. Potom

$$\begin{aligned} \lambda_1 \langle x_1, x_2 \rangle &= \langle \lambda_1 x_1, x_2 \rangle = \langle Ax_1, x_2 \rangle \stackrel{(66)}{=} \langle x_1, Ax_2 \rangle \\ &= \langle x_1, \lambda_2 x_2 \rangle = \bar{\lambda}_2 \langle x_1, x_2 \rangle = \lambda_2 \langle x_1, x_2 \rangle, \end{aligned}$$

z čoho dostaneme $(\lambda_1 - \lambda_2) \langle x_1, x_2 \rangle = 0$. Vďaka tomu, že $\lambda_1 \neq \lambda_2$, napokon máme $\langle x_1, x_2 \rangle = 0$, t.j., vlastné vektory x_1, x_2 sú vzájomne ortogonálne. ■

Sturmov–Liouvilleov diferenciálny operátor

Jedným z najvýznamnejších príkladov **lineárnych diferenciálnych operátorov** s fundamentálnymi aplikáciami v matematickej fyzike je **Sturmov–Liouvilleov diferenciálny operátor**, ktorý má štandardný tvar

$$Ly(x) := -[p(x)y'(x)]' + q(x)y(x). \quad (71)$$

V (71) uvažujeme funkcie $p \in C^1[a, b]$ a $q \in C[a, b]$ (funkcie spojitodiferencovateľné a spojité na intervale $[a, b]$). Jeho vhodným pôsobiskom je Hilbertov priestor $\mathcal{L}^2[a, b]$ so skalárnym súčinom v (51). Sturmov–Liouvilleov operátor L v (71) je zrejme prirodzene definovaný na $\mathcal{D}(L) = C^2[a, b]$ (pre jednoduchosť budeme uvažovať len reálne funkcie so spojitou druhou deriváciou na $[a, b]$). Nie je však všade na tomto podpriestore symetrický. Analogicky ako v Príkľade 14 dostaneme dvojnásobnou integráciou per-partes pre $y, z \in \mathcal{D}(L)$ identitu

$$\langle Ly, z \rangle = [p(x)y(x)z'(x) - p(x)y'(x)z(x)]_a^b + \langle y, Lz \rangle. \quad (72)$$

Formulu (72) možno zavedením tzv. **zovšebecneneho wronskiánu** funkcií y, z

$$W[y, z](x) := p(x) \begin{vmatrix} y(x) & z(x) \\ y'(x) & z'(x) \end{vmatrix} \quad (73)$$

zapísať v elegantnejšom tvare

$$\langle Ly, z \rangle = W[y, z](b) - W[y, z](a) + \langle y, Lz \rangle. \quad (74)$$

Z rovnosti (74) potom ihneď vidíme, že v súlade s Definíciou 12 Sturmov–Liouvilleov operátor L je symetrický na podmnožinách priestoru $\mathcal{D}(L)$ spĺňajúcich

$$W[y, z](a) = W[y, z](b) \quad \text{pre každú dvojicu funkcií } y, z. \quad (75)$$

Požiadavka splnenia rovnosti (75) vedie k rôznym **okrajovým podmienkam** pre funkcie z podpriestoru $\mathcal{D}(L)$.

Príklad 15

V prípade, ak funkcia $p(x)$ spĺňa podmienky

$$p(a) = 0 = p(b), \quad (76)$$

pre zovšeobecnený wronskián $W[y, z](x)$ platia podľa definície v (73) rovnosti $W[y, z](a) = 0 = W[y, z](b)$, a teda i formula (75) pre každú dvojicu funkcií $y, z \in \mathcal{C}^2[a, b]$. Sturmov–Liouvilleov operátor L je teda v tomto prípade symetrický na celom svojom definičnom obore $\mathcal{D}(L) = \mathcal{C}^2[a, b]$.

Príklad 16 (Separované okrajové podmienky)

Klasickým a v praktických aplikáciach najrozšírenejším typom okrajových podmienok pre funkcie $y \in \mathcal{D}(L)$, ktoré zaručujú vlastnosť symetrickosti Sturmovo-Houllievovho operátora L , sú tzv. **separované okrajové podmienky** tvaru

$$\alpha_1 y(a) + \alpha_2 y'(a) = 0 \quad \text{a} \quad \beta_1 y(b) + \beta_2 y'(b) = 0, \quad (77)$$

kde $\alpha_1, \alpha_2, \beta_1, \beta_2$ sú dané reálne čísla spĺňajúce

$$|\alpha_1| + |\alpha_2| \neq 0 \quad \text{a} \quad |\beta_1| + |\beta_2| \neq 0. \quad (78)$$

Predpoklady (78) zabezpečia, že pre každé dve funkcie y a z , ktoré spĺňajú okrajové podmienky (77), sú matice

$$\begin{pmatrix} y(a) & z(a) \\ y'(a) & z'(a) \end{pmatrix}^T = \begin{pmatrix} y(a) & y'(a) \\ z(a) & z'(a) \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} y(b) & z(b) \\ y'(b) & z'(b) \end{pmatrix}^T = \begin{pmatrix} y(b) & y'(b) \\ z(b) & z'(b) \end{pmatrix}$$

singulárne, a tak podľa (73) platí $W[y, z](a) = 0 = W[y, z](b)$. V súlade s (75) je preto operátor L symetrický na podpriestore všetkých funkcií $y \in \mathcal{D}(L)$, ktoré vyhovujú okrajovým podmienkam (77) a (78). Poznamenajme, že Dirichletove, resp. Neumannove okrajové podmienky predstavené v (69), resp. (70) sú špeciálnym typom separovaných okrajových podmienok pre $\alpha_1 = 1 = \beta_1$ a $\alpha_2 = 0 = \beta_2$, resp. $\alpha_1 = 0 = \beta_1$ a $\alpha_2 = 1 = \beta_2$.

Hľadanie vlastných čísel (hodnôt) Sturmovo–Liouvilleovho operátora L je jednou z hlavných úloh tzv. **Sturmovej–Liouvilleovej teórie**. V súlade s (71) a Definíciou 13 sa jedná o nájdenie všetkých komplexných čísel λ , pre ktoré má lineárna diferenciálna rovnica druhého rádu (**Sturmova–Liouvilleova rovnica**)

$$Ly = -[p(x)y']' + q(x)y = \lambda y \quad (79)$$

na intervale $[a, b]$ netriviálne riešenie y , spravidla vyhovujúce vhodným okrajovým podmienkam. Daná funkcia y sa potom nazýva **vlastná funkcia** operátora L odpovedajúca **vlastnému číslu** λ .

Veta 10 (Vlastné hodnoty operátora L – separované okrajové podmienky)

*Nech funkcie $p \in C^1[a, b]$, $q \in C[a, b]$ a $p(x) > 0$ pre každé $x \in [a, b]$. Potom Sturm–Liouvilleov operátor L má vzhľadom na každé **separované okrajové podmienky** (77)–(78) iba reálne vlastné hodnoty, ktoré vytvárajú rastúcu, zhora neohraničenú postupnosť, t.j.,*

$$\lambda_0 < \lambda_1 < \lambda_2 < \dots < \lambda_n < \dots \quad \text{a} \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \lambda_n = \infty. \quad (80)$$

Každému vlastnému číslu λ_n , $n \in \mathbb{N}_0$, odpovedá jediná lineárne nezávislá vlastná funkcia y_n spĺňajúca dané okrajové podmienky (77)–(78) a majúca práve n nulových bodov v otvorenom intervale (a, b) . Navyiac, množina všetkých vlastných funkcií y_n , $n \in \mathbb{N}_0$, operátora L vytvára úplný ortonormálny systém v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[a, b]$.

Príklad 17

Nájdime vlastné čísla a funkcie diferenciálneho operátora $Ly = -y''$ vzhľadom na Dirichletove okrajové podmienky $y(0) = 0 = y(1)$. V súlade s (71) sa jedná o Sturmov–Liouvilleov operátor s $p(x) \equiv 1$ a $q(x) \equiv 0$ na $[0, 1]$. Skúmame teda riešiteľnosť a následne i netriviálne riešenia okrajovej úlohy

$$Ly = -y'' = \lambda y, \quad y(0) = 0 = y(1), \quad (81)$$

pre vhodné $\lambda \in \mathbb{C}$. Z Príkladu 16 vieme, že predpísané okrajové podmienky $y(0) = 0 = y(1)$ zaručujú symetrickosť operátora L . Podľa Vety 9 môže mať preto okrajová úloha (81) netriviálne riešenie iba pre reálne hodnoty λ . Nie je ťažké sa presvedčiť, že v prípade $\lambda \leq 0$ vyhovuje úlohe (81) iba funkcia $y \equiv 0$ na $[0, 1]$, a teda žiadne $\lambda \leq 0$ nie je vlastným číslom operátora L . Pre $\lambda > 0$ má diferenciálna rovnica v (81) všeobecné riešenie

$$y(x) = C_1 \cos x\sqrt{\lambda} + C_2 \sin x\sqrt{\lambda}, \quad C_1, C_2 \in \mathbb{R}. \quad (82)$$

Pomocou okrajových podmienok v (81) stanovíme konštanty C_1 a C_2 . Platí

$$C_1 = 0, \quad C_2 \in \mathbb{R} \setminus \{0\}, \quad \lambda = (n+1)^2\pi^2, \quad n \in \mathbb{N}_0. \quad (83)$$

Sturmov–Liouvilleov operátor L v zadaní príkladu má teda vlastné hodnoty a k nim prislúchajúce vlastné funkcie tvaru

$$\lambda_n = (n+1)^2\pi^2, \quad y_n = \sin(n+1)\pi x, \quad n \in \mathbb{N}_0. \quad (84)$$

Príklad 17

Daný systém vlastných funkcií y_n , $n \in \mathbb{N}_0$, je ortogonálny na intervale $[0, 1]$, nakoľko podľa (51) máme

$$\int_0^1 \sin(m+1)\pi x \sin(n+1)\pi x \, dx = \begin{cases} 0, & m \neq n, \\ \frac{1}{2}, & m = n. \end{cases} \quad (85)$$

Obzvlášť, podľa Vety 10 množina vlastných funkcií

$$\mathcal{S} = \left\{ \sqrt{2} \sin(n+1)\pi x, \quad n \in \mathbb{N}_0 \right\} \quad (86)$$

tvorí úplný ortnonormálny systém v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[0, 1]$. Z Poznámky 21 následne vyplýva, že každú funkciu $f \in \mathcal{L}^2[0, 1]$ možno na intervale $[0, 1]$ jednoznačne rozvinúť do (Fourierovho) radu

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \sqrt{2} \sin(n+1)\pi x, \quad \text{kde} \quad c_n = \sqrt{2} \int_0^1 f(x) \sin(n+1)\pi x \, dx.$$

Tento rozvoj je možné vďaka periodickosti funkcií $\sin(n+1)\pi x$, $n \in \mathbb{N}_0$, rozšíriť i na celé \mathbb{R} , čím dostaneme tzv. nepárne periodické rozšírenie funkcie f (pozri i Poznámku 8). Poznamenajme, že posledný rozvoj je chápaný v norme Hilbertovho priestoru $\mathcal{L}^2[0, 1]$, t.j., platí skoro všade na $[0, 1]$, resp. na \mathbb{R} .

Príklad 18 (Legendreove polynómy)

Uvažujme teraz Sturmov–Liouvilleov operátor L v (71) tvaru

$$Ly = - [(1 - x^2) y']' \quad (87)$$

pôsobiaci v Hilbertovom priestore $\mathcal{L}^2[-1, 1]$. V tomto prípade $p(x) = 1 - x^2$ a $q(x) \equiv 0$ na $[-1, 1]$, pričom $p(-1) = 0 = p(1)$. Podľa Príkladu 15 je teda operátor L symetrický na celom podpriestore $\mathcal{C}^2[-1, 1]$. Hľadanie jeho vlastných čísiel a funkcií sa preto redukuje na riešenie lineárnej diferenciálnej rovnice

$$Ly = - [(1 - x^2) y']' = \lambda y, \quad \lambda \in \mathbb{C}, \quad (88)$$

bez akýchkoľvek dodatočných okrajových podmienok. Dá sa dokázať, že rovnica (88) má netriviálne riešenie, ktoré je ohraničené na $[-1, 1]$, práve vtedy, keď $\lambda = n(n + 1)$ pre $n \in \mathbb{N}_0$. Týmto riešením je potom tzv. **Legendreov polynóm**

$$P_n(x) = \frac{1}{n! 2^n} [(x^2 - 1)^n]^{(n)}, \quad n \in \mathbb{N}_0. \quad (89)$$

Poznamenajme, že rovnica (88) sa pre uvedenú voľbu parametra λ označuje ako **Legendreova diferenciálna rovnica** a zvyčajne sa zapisuje v tvare

$$(1 - x^2) y'' - 2xy' + n(n + 1) y = 0, \quad n \in \mathbb{N}_0. \quad (90)$$

Niekoľko prvých Legendreových polynómov má tvar

Príklad 18 (Legendreove polynómy)

$$P_0(x) \equiv 1, \quad P_1(x) = x, \quad P_2(x) = \frac{3}{2}x^2 - \frac{1}{2}, \quad P_3(x) = \frac{5}{2}x^3 - \frac{3}{2}x, \quad \dots \quad (91)$$

Popri explicitnom vyjadrení (89) (tzv. Rodriguesova formula) má pre praktický výpočet jednotlivých Legendreových polynómov význam rekurentná formula

$$P_{n+1}(x) = \frac{2n+1}{n+1}xP_n(x) - \frac{n}{n+1}P_{n-1}(x), \quad n \in \mathbb{N}. \quad (92)$$

Množina všetkých vlastných čísel operátora L v zadaní príkladu má teda tvar

$$\lambda_n = n(n+1), \quad n \in \mathbb{N}_0, \quad (93)$$

prícom odpovedajúce vlastné funkcie sú Legendreove polynómy $P_n(x)$. V súlade s Vetou 9 je systém funkcií $P_n(x)$, $n \in \mathbb{N}_0$, ortogonálny na intervale $[-1, 1]$, t.j.,

$$\langle P_n, P_m \rangle = \int_{-1}^1 P_n(x) P_m(x) dx = 0 \quad \text{pre } n \neq m. \quad (94)$$

Okrem toho platí $\|P_n\| = \sqrt{\frac{2}{2n+1}}$, $n \in \mathbb{N}_0$. Obzvlášť, systém funkcií

$$S = \left\{ R_n := \sqrt{\frac{2n+1}{2}} P_n, \quad n \in \mathbb{N}_0 \right\} \quad (95)$$

Príklad 18 (Legendreove polynómy)

vytvára ortonormálnu bázu priestoru $\mathcal{L}^2[-1, 1]$. Tento výsledok vo svetle Poznámok 16 a 21 hovorí, že pre danú funkciu $f \in \mathcal{L}^2[-1, 1]$ a $N \in \mathbb{N}$ je polynóm

$$\sum_{n=0}^N c_n R_n(x), \quad \text{kde} \quad c_n = \int_{-1}^1 f(x) R_n(x) dx, \quad (96)$$

najlepšou aproximáciou f na $[-1, 1]$ spomedzi všetkých polynómov stupňa N .

Príklad 19 (Periodické okrajové podmienky)

Poznamenajme, že okrem separovaných okrajových podmienok spomenutých v Príklade 16 sa v praxi používajú aj iné typy okrajových podmienok, ktoré zabezpečia symetrickosť Sturmovo–Liouvilleovho operátora L , t.j., platnosť podmienky (75). Takými sú napríklad tzv. **periodické okrajové podmienky**

$$y(a) = y(b), \quad y'(a) = y'(b) \quad (97)$$

s dodatočným predpokladom $p(x) > 0$ na $[a, b]$ a $p(a) = p(b)$. V tomto prípade však vlastné čísla operátora L nemusia byť jednoduché. Napríklad operátor $Ly = -y''$ z Príkladu 17 má na intervale $[a, b] := [0, 2\pi]$ vzhľadom na periodické okrajové podmienky (97) dvojnásobné vlastné číslo $\lambda = 1$ s dvomi lineárne nezávislými vlastnými funkciami $y_1(x) = \cos x$ a $y_2(x) = \sin x$.

Obsah

- 1 Motivácia – rovnica vedenia tepla
- 2 Fourierov rad – definícia a základné vlastnosti
- 3 Konvergencia Fourierovho radu – Dirichletova veta
- 4 Aplikácie Fourierových radov – rovnica vedenia tepla
- 5 Hilbertove priestory, ortogonálne systémy, symetrické operátory
- 6 Fejérov veta a jej dôsledky, Gibbsov jav**

Motivácia – Cesàrove priemery postupnosti

Ďalší výklad je motivovaný jedným výsledkom z teórie číselných postupností.

Definícia 14 (Cesàrove priemery postupnosti)

Nech $\{a_n\}_{n=0}^{\infty}$ je nejaká postupnosť komplexných čísel. Postupnosť $\{c_n\}_{n=0}^{\infty}$ definovaná predpisom

$$c_n := \frac{a_0 + a_1 + \cdots + a_n}{n+1} = \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n a_k, \quad n \in \mathbb{N}_0, \quad (98)$$

sa nazýva **postupnosť Cesàrových priemerov** postupnosti $\{a_n\}_{n=0}^{\infty}$.

Lema 7

Nech $\{a_n\}_{n=0}^{\infty}$ je **konvergentná** postupnosť komplexných čísel, t.j.,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} a_n = a \in \mathbb{C}. \quad (99)$$

Potom i postupnosť Cesàrových priemerov $\{c_n\}_{n=0}^{\infty}$ v (98) konverguje a platí

$$\lim_{n \rightarrow \infty} c_n = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n a_k = a. \quad (100)$$

Dôkaz Lemy 7.

V súlade s predpokladom (99) pre dané $\varepsilon > 0$ existuje index $N_\varepsilon \in \mathbb{N}_0$ taký, že

$$\text{pre každé } k \geq N_\varepsilon \text{ platí nerovnosť } |a_k - a| < \frac{\varepsilon}{2}. \quad (101)$$

Zaveďme nasledujúce označenie

$$B := \sum_{k=0}^{N_\varepsilon} |a_k - a| \quad \text{a} \quad M_\varepsilon := 1 + \max \left\{ N_\varepsilon, 1 + \left\lfloor \frac{2B}{\varepsilon} \right\rfloor \right\} \quad (102)$$

(symbol $\lfloor \cdot \rfloor$ štandardne znamená dolná celá časť reálneho čísla). Využitím trojuholníkovej nerovnosti potom pre každý index $n \geq M_\varepsilon$ postupne dostávame

$$\begin{aligned} |c_n - a| &= \left| \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n a_k - a \right| = \left| \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n (a_k - a) \right| \leq \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n |a_k - a| \\ &= \frac{1}{n+1} \left[\sum_{k=0}^{N_\varepsilon} |a_k - a| + \sum_{k=N_\varepsilon+1}^n |a_k - a| \right] \stackrel{(101), (102)}{<} \frac{1}{n+1} \left[B + \sum_{k=N_\varepsilon+1}^n \frac{\varepsilon}{2} \right] \\ &= \underbrace{\frac{B}{n+1}}_{> M_\varepsilon} + \underbrace{\frac{n - N_\varepsilon}{n+1} \frac{\varepsilon}{2}}_{< 1} < \frac{B}{M_\varepsilon} + \frac{\varepsilon}{2} \stackrel{(102)}{<} \frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} = \varepsilon. \end{aligned}$$

Dôkaz Lemy 7 (pokračovanie).

Ukázali sme teda, že pre dané $\varepsilon > 0$

existuje index $M_\varepsilon \in \mathbb{N}_0$ tak, že pre každé $n \geq M_\varepsilon$ platí nerovnosť $|c_n - a| < \varepsilon$.

Toto pozorovanie však znamená, že postupnosť Cesàrových priemerov $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ konverguje s limitou a , t.j., platí formula (100). ■

Poznámka 23

Poznamenajme, že postupnosť Cesàrových priemerov $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ môže konvergovať aj v prípade, keď pôvodná postupnosť $\{a_n\}_{n=0}^\infty$ je **divergentná**. Napríklad postupnosť $a_n = (-1)^n$, $n \in \mathbb{N}_0$, osciluje, avšak jej odpovedajúca postupnosť $\{c_n\}_{n=0}^\infty$ v (98) konverguje s limitou 0, keďže platí

$$c_n = \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n (-1)^k = \begin{cases} 0, & n \text{ nepárne,} \\ \frac{1}{n+1}, & n \text{ párne.} \end{cases}$$

Na druhej strane, postupnosť $a_n = n$, $n \in \mathbb{N}_0$, tiež diverguje, avšak rovnako diverguje i postupnosť jej Cesàrových priemerov $\{c_n\}_{n=0}^\infty$, nakoľko

$$c_n = \frac{1}{n+1} \sum_{k=0}^n k = \frac{1}{n+1} \frac{n(n+1)}{2} = \frac{n}{2}, \quad n \in \mathbb{N}_0.$$

Fejérov veta

Nech $L > 0$ a nech f je reálna (komplexná) funkcia integrovateľná na intervale $[-L, L]$. V Definícii 4 sme predstavili komplexný Fourierov polynóm a komplexné Fourierove koeficienty funkcie f na $[-L, L]$ vzhľadom na exponenciálny systém $\tilde{\mathcal{S}}$ v (16), t.j., v súlade s (11) a (22) pre každé $x \in [-L, L]$ máme

$$T_N(x) = \sum_{n=-N}^N c_n e^{\frac{in\pi x}{L}}, \quad \text{kde} \quad c_n = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) e^{-\frac{in\pi t}{L}} dt. \quad (103)$$

Postupnosť $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ nemusí vo všeobecnosti bodovo konvergovať na intervale $[-L, L]$. Ak však $f \in \mathcal{L}^2[-L, L]$, potom exponenciálne polynómy T_N sú najlepšou aproximáciou funkcie f spomedzi všetkých konečných lineárnych kombinácií funkcií systému $\tilde{\mathcal{S}}$ a postupnosť $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ konverguje k f v norme priestoru $\mathcal{L}^2[-L, L]$ (Poznámka 16 a Veta 6). V nasledujúcom výklade tieto výsledky zlepšime. Presnejšie, ukážeme, že pre funkcie f **spojité** na intervale $[-L, L]$ je možné zostrojiť inú postupnosť trigonometrických/exponenciálnych polynómov, ktorá bude na $[-L, L]$ **konvergovať rovnomerne** k funkcii f .

Inšpirovaní výsledkom o Cesàrových priemeroch číselných postupností v Leme 7 uvažujme na intervale $[-L, L]$ postupnosť funkcií $\{\sigma_N\}_{N=0}^{\infty}$ definovaných

$$\sigma_N(x) := \frac{T_0(x) + T_1(x) + \cdots + T_N(x)}{N+1}, \quad N \in \mathbb{N}_0, \quad x \in [-L, L]. \quad (104)$$

V súlade s Definíciou 14 sa jedná o postupnosť Cesàrových priemerov funkcionálnej postupnosti $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ v (103).

Propozícia 2

Nech funkcia f je integrovateľná na intervale $[-L, L]$ a nech c_n , $n \in \mathbb{Z}$, sú jej komplexné Fourierove koeficienty v (103). Potom pre funkcie σ_N definované v (104) platí pre každé $x \in [-L, L]$ formula

$$\sigma_N(x) = \sum_{n=-N}^N \left(\frac{N+1-|n|}{N+1} \right) c_n e^{\frac{in\pi x}{L}}, \quad N \in \mathbb{N}_0. \quad (105)$$

Dôkaz Propozície 2.

Identita (105) sa overí priamym výpočtom využitím rovností (103) a (104). ■

Poznámka 24

Rovnosť (105) ukazuje, že funkcie σ_N sú skutočne exponenciálne polynómy analogické komplexným Fourierovým polynómom v (103). Podstatný rozdiel je však v tom, že koeficienty v σ_N sa menia v závislosti na stupni N .

Veta 11 (Fejérová)

Nech f je funkcia spojitá na intervale $[-L, L]$ a platí $f(-L) = f(L)$. Potom postupnosť funkcií $\{\sigma_N\}_{N=0}^{\infty}$ v (104) konverguje rovnomerne na $[-L, L]$ k f .

Poznámka 25

Poznamenajme, že tvrdenie Fejérovej vety 11 možno ekvivalentne vyjadriť v tvare

$$\sup_{x \in [-L, L]} |\sigma_N(x) - f(x)| \rightarrow 0 \quad \text{pre } N \rightarrow \infty. \quad (106)$$

Jedná sa vlastne o konvergenciu v norme priestoru $\mathcal{B}[-L, L]$ všetkých funkcií f , ktoré sú definované a ohraničené na intervale $[-L, L]$, t.j., v norme

$$\|f\|_B := \sup_{x \in [-L, L]} |f(x)|, \quad f \in \mathcal{B}[-L, L]. \quad (107)$$

Fejérov jadro

Skôr ako pristúpime k dôkazu Fejérovej vety 11, odvodíme niekoľko výsledkov.

Lema 8

Pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ má Dirichletovo jadro D_N v (30) reprezentáciu

$$D_N(x) = \sum_{n=-N}^N e^{inx} \quad \text{pre každé } x \in \mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}. \quad (108)$$

Dôkaz Lemy 8.

Formula (108) vyplýva z identity (31) a z Eulerovho vzorca

$$2 \cos t = e^{it} + e^{-it}, \quad t \in \mathbb{R}. \quad (109)$$

Postupne potom pre $x \neq 2k\pi, k \in \mathbb{Z}$, dostávame

$$D_N(x) \stackrel{(31)}{=} 1 + 2 \sum_{n=1}^N \cos nx \stackrel{(109)}{=} \underbrace{1}_{e^{i0 \cdot x}} + \sum_{n=1}^N (e^{inx} + e^{-inx}) = \sum_{n=-N}^N e^{inx},$$

čo dokazuje rovnosť (108) a dôkaz je hotový. ■

Pre $N \in \mathbb{N}_0$ budeme uvažovať funkciu

$$K_N(x) := \frac{1}{N+1} \sum_{n=0}^N D_n(x), \quad x \in \mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}, \quad (110)$$

ktorá sa v literatúre štandardne označuje ako tzv. **Fejérovu jadro**. Jedná sa o aritmetický priemer Dirichletových jadier D_n , $n = 0, 1, \dots, N$, definovaných v (30). Odvodíme teraz niekoľko vlastností funkcie K_N .

Lema 9

Pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ platí identita

$$K_N(x) = \frac{1}{N+1} \left(\frac{\sin \frac{(N+1)x}{2}}{\sin \frac{x}{2}} \right)^2, \quad x \in \mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}. \quad (111)$$

Dôkaz Lemy 9.

Zvoľme nejaké N a x v súlade s predpokladmi lemy. Využitím Eulerovho vzorca

$$2i \sin t = e^{it} - e^{-it}, \quad t \in \mathbb{R}, \quad (112)$$

a definícií Fejérovho a Dirichletovho jadra v (110) a (30) postupne máme

Dôkaz Lemy 9 (pokračovanie).

$$K_N(x) \stackrel{(110),(30)}{=} \frac{1}{N+1} \sum_{n=0}^N \frac{\sin\left(n + \frac{1}{2}\right)x}{\sin \frac{x}{2}} = \frac{1}{(N+1) \sin \frac{x}{2}} \sum_{n=0}^N \operatorname{Im} \left[e^{i\left(n + \frac{1}{2}\right)x} \right],$$

kde $\operatorname{Im}[\cdot]$ označuje imaginárnu časť komplexného čísla. Posledná suma vedie na konečný geometrický súčet s prvým členom $e^{i\frac{x}{2}}$ a kvocientom e^{ix} , t.j.,

$$\begin{aligned} \sum_{n=0}^N \operatorname{Im} \left[e^{i\left(n + \frac{1}{2}\right)x} \right] &= \operatorname{Im} \left[\sum_{n=0}^N e^{i\left(n + \frac{1}{2}\right)x} \right] = \operatorname{Im} \left[\frac{e^{i(N+1)x} - 1}{e^{ix} - 1} e^{i\frac{x}{2}} \right] \\ &= \operatorname{Im} \left[\frac{e^{i(N+1)x} - 1}{e^{i\frac{x}{2}} - e^{-i\frac{x}{2}}} \right] \stackrel{(112)}{=} \operatorname{Im} \left[\frac{e^{i(N+1)x} - 1}{2i \sin \frac{x}{2}} \right] \\ &= \operatorname{Im} \left[\frac{\cos(N+1)x - 1 + i \sin(N+1)x}{2i \sin \frac{x}{2}} \right] \\ &= \operatorname{Im} \left[\frac{\sin(N+1)x + i[1 - \cos(N+1)x]}{2 \sin \frac{x}{2}} \right] = \frac{1 - \cos(N+1)x}{2 \sin \frac{x}{2}}. \end{aligned}$$

Pomocou tejto identity pre Fejérovu jadro $K_N(x)$ následne platí

Dôkaz Lemy 9 (pokračovanie).

$$K_N(x) = \frac{1}{(N+1) \sin \frac{x}{2}} \frac{1 - \cos(N+1)x}{2 \sin \frac{x}{2}} = \frac{1}{N+1} \frac{\sin^2 \frac{(N+1)x}{2}}{\sin^2 \frac{x}{2}},$$

čo bolo treba ukázať. Dôkaz je kompletný. ■

Poznámka 26

Priamo z definície Fejérovho jadra v (110) a z Poznámky 9 vyplýva, že funkcia K_N je 2π -periodická s odstrániteľnými bodmi nespojitosti v $x = 2k\pi$, $k \in \mathbb{Z}$, pričom $\lim_{x \rightarrow 2k\pi} K_N(x) = N+1$. Z tohto dôvodu sa preto K_N zvykne definovať i v týchto bodoch s hodnotou $K_N(2k\pi) := N+1$, $k \in \mathbb{Z}$. Na druhej strane, podľa formuly (111) funkcia K_N je nezáporná. Navyiac pre každé $\delta \in (0, \pi)$ platí

$$|K_N(x)| = \frac{1}{N+1} \left| \left(\frac{\sin \frac{(N+1)x}{2}}{\sin \frac{x}{2}} \right)^2 \right| \leq \frac{1}{N+1} \frac{1}{\sin^2 \frac{\delta}{2}} \rightarrow 0 \quad \text{pre } N \rightarrow \infty$$

nezávisle na $x \in [-\pi, -\delta) \cup (\delta, \pi]$. To ukazuje, že postupnosť $\{K_N\}_{N=0}^{\infty}$ **rovnomerne konverguje** do 0 na $[-\pi, -\delta) \cup (\delta, \pi]$ pre každé dané $\delta \in (0, \pi)$. Napokon pomocou identít (110) a (32) sa ľahko overí platnosť rovnosti

$$\int_{-\pi}^{\pi} K_N(x) dx = 2\pi \quad \text{pre každé } N \in \mathbb{N}_0. \quad (113)$$

Lema 10

Pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ platí formula

$$K_N(x) = \sum_{n=-N}^N \left(\frac{N+1-|n|}{N+1} \right) e^{inx}, \quad x \in \mathbb{R} \setminus \{2k\pi, k \in \mathbb{Z}\}. \quad (114)$$

Dôkaz Lemy 10.

Dôkaz je založený na efektívnom sčítaní členov sumy v (110). Konkrétne, využitím reprezentácie Dirichletovho jadra $D_N(x)$ v (108) v Leme 8 platí

$$\begin{array}{cccccccc}
 D_0 : & & & & & & & e^{i0 \cdot x} \\
 D_1 : & & & & e^{-ix} & e^{i0 \cdot x} & e^{ix} & \\
 & & & & \vdots & \vdots & \vdots & \\
 & & & & \vdots & \vdots & \vdots & \\
 D_{N-1} : & & e^{-i(N-1)x} & \dots & e^{-ix} & e^{i0 \cdot x} & e^{ix} & \dots & e^{i(N-1) \cdot x} \\
 D_N : & \underbrace{e^{-iNx}}_1 & \underbrace{e^{-i(N-1)x}}_2 & \dots & \underbrace{e^{-ix}}_N & \underbrace{e^{i0 \cdot x}}_{N+1} & \underbrace{e^{ix}}_N & \dots & \underbrace{e^{i(N-1) \cdot x}}_2 & \underbrace{e^{iNx}}_1
 \end{array}$$

Z tejto schémy už ihneď vyplýva formula (114). ■

Lema 11

Nech funkcia f je integrovateľná na intervale $[-L, L]$ a nech σ_N a K_N sú funkcie definované v (104) a (110). Potom pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ platí formula

$$\sigma_N(x) = \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) K_N \left(\frac{\pi(x-t)}{L} \right) dt, \quad x \in [-L, L]. \quad (115)$$

Dôkaz Lemy 11.

Rovnosť (115) získame kombináciou identít (103), (105) a (114), konkrétne

$$\begin{aligned} \sigma_N(x) &\stackrel{(105)}{=} \sum_{n=-N}^N \left(\frac{N+1-|n|}{N+1} \right) c_n e^{\frac{in\pi x}{L}} \\ &\stackrel{(103)}{=} \sum_{n=-N}^N \left(\frac{N+1-|n|}{N+1} \right) \left(\frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) e^{-\frac{in\pi t}{L}} dt \right) e^{\frac{in\pi x}{L}} \\ &= \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) \left(\sum_{n=-N}^N \left(\frac{N+1-|n|}{N+1} \right) e^{\frac{in\pi(x-t)}{L}} \right) dt \\ &\stackrel{(114)}{=} \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) K_N \left(\frac{\pi(x-t)}{L} \right) dt. \end{aligned}$$



Dôkaz Fejérovej vety

Nech f je funkcia spojitá na intervale $[-L, L]$. Podmienka $f(-L) = f(L)$ v predpokladoch vety zabezpečí, že odpovedajúce $2L$ -periodické predĺženie funkcie f na celé \mathbb{R} je tiež spojitou funkciou. Bez ujmy na všeobecnosti ho budeme označovať rovnako f . Nech $\{\sigma_N\}_{N=0}^{\infty}$ je funkcionálna postupnosť definovaná v (104). Našou úlohou je dokázať reláciu v (106), t.j., ukázať, že

pre každé $\varepsilon > 0$ existuje $N_\varepsilon \in \mathbb{N}_0$ tak, že pre každé $N \geq N_\varepsilon$ platí

$$|\sigma_N(x) - f(x)| < \varepsilon \text{ pre každé } x \in [-L, L].$$

Zvoľme $\varepsilon > 0$. Funkcia f je spojitá na $[-L, L]$, a preto je na tomto intervale

- (i) ohraničená, t.j., existuje $M > 0$ také, že $|f(x)| \leq M$ na $[-L, L]$;
- (ii) rovnomerne spojitá, t.j., pre dané $\varepsilon > 0$ existuje $\delta \in (0, L)$ také, že

ak body $u, v \in [-L, L]$ spĺňajú $|u - v| < \delta$, potom $|f(u) - f(v)| < \frac{\varepsilon}{2}$.

Podľa Poznámky 26 sú Fejérove jadrá $K_N(\frac{\pi s}{L})$, $N \in \mathbb{N}_0$, $2L$ -periodické funkcie, ktoré rovnomerne konvergujú do 0 na $\mathcal{J} := [-L, -\delta) \cup (\delta, L]$. Existuje preto index $N_\varepsilon \in \mathbb{N}_0$ taký, že pre každé $N \geq N_\varepsilon$ platí $|K_N(\frac{\pi s}{L})| < \frac{\varepsilon}{4M}$ pre každé $s \in \mathcal{J}$. Napokon formula (113) má v tomto prípade tvar

$$\int_{-L}^L K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds = 2L \quad \text{pre každé } N \in \mathbb{N}_0. \quad (116)$$

Na základe týchto skutočností potom pre každé $N \geq N_\varepsilon$ a $x \in [-L, L]$ máme

$$\begin{aligned} |\sigma_N(x) - f(x)| &\stackrel{(115)}{=} \left| \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) K_N \left(\frac{\pi(x-t)}{L} \right) dt - f(x) \right| \\ &\stackrel{(116)}{=} \left| \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(t) K_N \left(\frac{\pi(x-t)}{L} \right) dt - \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x) K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds \right|. \end{aligned}$$

Pomocou substitúcie $s = x - t$ má prvý integrál v poslednom výraze tvar

$$\int_{-L}^L f(t) K_N \left(\frac{\pi(x-t)}{L} \right) dt = \int_{x-L}^{x+L} f(x-s) K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds.$$

A keďže integrand je $2L$ -periodická funkcia, v súlade s Lemou 2 platí

$$\int_{-L}^L f(t) K_N \left(\frac{\pi(x-t)}{L} \right) dt = \int_{-L}^L f(x-s) K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds.$$

Následne pre výraz $|\sigma_N(x) - f(x)|$ dostávame

$$\begin{aligned} |\sigma_N(x) - f(x)| &= \left| \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x-s) K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds - \frac{1}{2L} \int_{-L}^L f(x) K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds \right| \\ &= \frac{1}{2L} \left| \int_{-L}^L [f(x-s) - f(x)] K_N \left(\frac{\pi s}{L} \right) ds \right|, \quad x \in [-L, L]. \end{aligned}$$

Na poslednú rovnosť aplikujeme trojuholníkovú nerovnosť, pričom využijeme nezápornosť funkcií K_N , $N \in \mathbb{N}_0$, podľa Poznámky 26, t.j.,

$$|\sigma_N(x) - f(x)| \leq \frac{1}{2L} \int_{-L}^L |f(x-s) - f(x)| K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds, \quad x \in [-L, L]. \quad (117)$$

Posledný integrál rozdelíme vzhľadom na jeho integračný obor $[-L, L]$ takto

$$\underbrace{\int_{-\delta}^{\delta} |f(x-s) - f(x)| K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds}_{I_1} + \underbrace{\int_{\mathcal{J}} |f(x-s) - f(x)| K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds}_{I_2},$$

kde $\mathcal{J} = [-L, -\delta) \cup (\delta, L]$. Integrál I_1 odhadneme zhora pomocou poznatku rovnomernej spojitosti f na $[-L, L]$. Konkrétne, pre každé $x \in [-L, L]$ je

$$\begin{aligned} I_1 &= \int_{-\delta}^{\delta} \underbrace{|f(x-s) - f(x)|}_{< \frac{\varepsilon}{2}} K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds < \int_{-\delta}^{\delta} \frac{\varepsilon}{2} K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds \\ &= \frac{\varepsilon}{2} \int_{-\delta}^{\delta} K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds \leq \frac{\varepsilon}{2} \int_{-L}^L K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds \stackrel{(116)}{=} \varepsilon L. \end{aligned} \quad (118)$$

Podobne integrál I_2 upravíme využitím trojuholníkovej nerovnosti a relácie

$$K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) = \left|K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right)\right| < \frac{\varepsilon}{4M} \quad \text{pre každé } N \geq N_\varepsilon \text{ a každé } s \in \mathcal{J}.$$

Postupne dostávame

$$\begin{aligned}
 I_2 &= \int_{\mathcal{J}} |f(x-s) - f(x)| K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds \leq \int_{\mathcal{J}} \left[\underbrace{|f(x-s)|}_{\leq M} + \underbrace{|f(x)|}_{\leq M} \right] K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right) ds \\
 &\leq \int_{\mathcal{J}} \underbrace{2M K_N\left(\frac{\pi s}{L}\right)}_{< \frac{\varepsilon}{4M}} ds < \int_{\mathcal{J}} 2M \frac{\varepsilon}{4M} ds = \frac{\varepsilon}{2} 2(L - \delta) = \varepsilon(L - \delta) < \varepsilon L. \quad (119)
 \end{aligned}$$

Dosadením výsledkov v (118) a (119) do nerovnosti (117) napokon dostaneme

$$|\sigma_N(x) - f(x)| \leq \frac{1}{2L} (I_1 + I_2) < \frac{1}{2L} \cdot 2\varepsilon L = \varepsilon$$

pre každé $N \geq N_\varepsilon$ a každé $x \in [-L, L]$. Dôkaz Fejérovej vety je teda kompletný.

Dôsledky Fejérovej vety

Bezprostredným dôsledkom Fejérovej Vety 11 je ľubovoľne presná globálna aproximácia spojitých funkcií trigonometrickými polynómami.

Veta 12

Nech f je funkcia spojitá na intervale $[-L, L]$ s $f(-L) = f(L)$ a nech $\varepsilon > 0$ je dané. Potom existuje trigonometrický/exponenciálny polynóm P taký, že

$$\|f - P\|_B = \sup_{x \in [-L, L]} |f(x) - P(x)| < \varepsilon. \quad (120)$$

Dôkaz Vety 12.

Tvrdenie vyplýva priamo z Fejérovej vety 11 a jej dôkazu, resp. z relácie (106) v Poznámke 25, ak za trigonometrický/exponenciálny polynóm P zoberieme funkciu σ_N definovanú v (104) s dostatočne veľkým indexom N . ■

Poznámka 27 (Úplnosť trigonometrického/exponenciálneho systému)

Výsledok Vety 12 je ekvivalentný s faktom, že trigonometrický/exponenciálny systém v (60) je uzavretý/úplný v priestore $\mathcal{C}[-L, L]$ vzhľadom na supremovú normu v (107). Tento výsledok možno rozšíriť dokonca i na priestor $\mathcal{L}^2[-L, L]$.

Weierstrassova veta o aproximácii

Jedným z najvýznamnejších dôsledkov Fejérovej Vety 11 s aplikáciami v numerickej analýze je **Weierstrassova veta o aproximácii spojitých funkcií**.

Veta 13 (Weierstrassova)

Nech reálna (komplexná) funkcia f je spojitá na intervale $[a, b]$ a nech $\varepsilon > 0$ je dané. Potom existuje polynóm P taký, že

$$\|f - P\|_B = \sup_{x \in [a, b]} |f(x) - P(x)| < \varepsilon. \quad (121)$$

Poznámka 28

Z matematickej analýzy poznáme aproximáciu funkcie f pomocou jej Taylorovho polynómu so stredom v bode x_0 . Musíme však predpokladať dostatočnú hladkosť funkcie f v bode x_0 . Navyiac, jedná sa iba o lokálnu aproximáciu na vhodnom okolí x_0 . Weierstrassova Veta 13 ukazuje, že spojitá funkcia je možné pomocou polynómov aproximovať i **globálne**, a to dokonca s vopred zvolenou presnosťou. Takýmito polynómami sú napríklad tzv. **Bernsteinove polynómy**. V našom výklade budeme – so zreteľom na aplikáciu Fejérovej Vety 11 – vhodných kandidátov hľadať medzi lineárnymi kombináciami tzv. **Čebyševových polynómov**.

Dôkaz Weierstrassovej vety

Uvedieme najprv dve pomocné tvrdenia.

Lema 12

Nech f je párna funkcia spojitá na intervale $[-L, L]$. Potom pre každé $\varepsilon > 0$ existuje index $M \in \mathbb{N}_0$ a komplexné čísla d_0, \dots, d_M s vlastnosťou

$$\sup_{x \in [-L, L]} \left| f(x) - \sum_{n=0}^M d_n \cos \frac{n\pi x}{L} \right| < \varepsilon. \quad (122)$$

Dôkaz Lemy 12.

Vďaka párnosti funkcie f platí podmienka $f(-L) = f(L)$. Obzvlášť, v súlade s Poznámkou 8 odpovedajúce Fourierove trigonometrické polynómy T_N v (9) obsahujú v tomto prípade pre každé $N \in \mathbb{N}_0$ iba členy s kosínusmi, t.j., jej Fourierove koeficienty $b_n = 0$ pre každé $n \in \mathbb{N}$. To znamená, že i príslušné funkcie σ_N v (104) pozostávajú z výrazov obsahujúcich iba funkcie $\cos \frac{n\pi x}{L}$, $n \in \mathbb{N}_0$, $x \in [-L, L]$. Tvrdenie lemy potom vyplýva z Vety 12 a jej dôkazu. ■

Definícia 15 (Čebyševove polynómy)

Reálne polynómy T_n , $n \in \mathbb{N}_0$, dané na \mathbb{R} rekurentným predpisom

$$T_0(x) \equiv 1, \quad T_1(x) = x, \quad T_{n+1}(x) = 2xT_n(x) - T_{n-1}(x), \quad n \in \mathbb{N}, \quad (123)$$

sa nazývajú **Čebyševove polynómy** prvého druhu.

Lema 13

Čebyševove polynómy T_n z Definície 15 sú jediné polynómy spĺňajúce

$$\cos nt = T_n(\cos t) \quad \text{pre každé } n \in \mathbb{N}_0 \text{ a každé } t \in \mathbb{R}. \quad (124)$$

Dôkaz Lemy 13.

Využijeme metódu úplnej matematickej indukcie. Platí $\cos(0t) \equiv 1 \equiv T_0(\cos t)$ a $\cos t = T_1(\cos t)$, $t \in \mathbb{R}$. Predpokladajme, že formula (124) platí pre všetky indexy $n = 0, \dots, k$, kde $k \geq 1$ je dané. Pre index $k + 1$ potom máme

$$\begin{aligned} \cos(k+1)t &= [\cos(k+1)t + \cos(k-1)t] - \cos(k-1)t = 2 \cos t \cos kt - \cos(k-1)t \\ &= 2 \cos t T_k(\cos t) - T_{k-1}(\cos t) \stackrel{(123)}{=} T_{k+1}(\cos t), \quad t \in \mathbb{R}. \end{aligned}$$

Jedinečnosť polynómov T_n vyplýva z jednoznačnosti rekurencie v (123). ■

Sme pripravení pristúpiť k dôkazu Weierstrassovej Vety 13. Nech f je funkcia spojitá na intervale $[a, b]$ a nech $\varepsilon > 0$ je dané. Interval $[a, b]$ bijektívne transformujeme na interval $[0, 1]$ pomocou lineárneho zobrazenia

$$s = \frac{x - a}{b - a}, \quad x \in [a, b] \quad \Longleftrightarrow \quad x = a + (b - a)s, \quad s \in [0, 1]. \quad (125)$$

Analogicky sa transformuje i funkcia f , t.j., budeme pracovať s funkciou

$$\tilde{f}(s) := f(a + (b - a)s), \quad s \in [0, 1]. \quad (126)$$

Vďaka spojitosti f na $[a, b]$ a linearite transformácie v (125) je funkcia \tilde{f} v (126) spojitá na intervale $[0, 1]$. Definujme ďalej pomocnú funkciu g s predpisom

$$g(t) := \tilde{f}(|\cos t|), \quad t \in [-\pi, \pi]. \quad (127)$$

Funkcia g je spojitá a párna na intervale $[-\pi, \pi]$. Podľa Lemy 12 s $L := \pi$ preto existuje index $M \in \mathbb{N}_0$ a (komplexné) koeficienty d_0, \dots, d_M také, že pre funkciu g platí na intervale $[-\pi, \pi]$ odhad v (122), t.j.,

$$\sup_{t \in [-\pi, \pi]} \left| g(t) - \sum_{n=0}^M d_n \cos nt \right| < \varepsilon. \quad (128)$$

Uvažujme polynóm

$$\tilde{P}(s) := \sum_{n=0}^M d_n T_n(s), \quad (129)$$

kde T_n , $n \in \{0, \dots, M\}$, sú Čebyševove polynómy zavedené v Defínícii 15. Pomocou relácií v (124) a (127)–(129) postupne dostávame

$$\sup_{s \in [0,1]} \left| \tilde{f}(s) - \tilde{P}(s) \right| = \left| \text{substitúcia } s = \cos t \right| = \sup_{t \in [0, \pi/2]} \left| \tilde{f}(\cos t) - \tilde{P}(\cos t) \right|$$

$$\stackrel{(129)}{=} \sup_{t \in [0, \pi/2]} \left| \tilde{f}(|\cos t|) - \sum_{n=0}^M d_n T_n(\cos t) \right|$$

$$\leq \sup_{t \in [0, \pi]} \left| \tilde{f}(|\cos t|) - \sum_{n=0}^M d_n T_n(\cos t) \right|$$

$$\stackrel{(124), (127)}{=} \sup_{t \in [0, \pi]} \underbrace{\left| g(t) - \sum_{n=0}^M d_n \cos nt \right|}_{\text{párna funkcia}}$$

$$= \sup_{t \in [-\pi, \pi]} \left| g(t) - \sum_{n=0}^M d_n \cos nt \right| \stackrel{(128)}{<} \varepsilon.$$

Polynóm \tilde{P} teda aproximuje funkciu \tilde{f} rovnomerne na intervale $[0, 1]$ s chybou menšou než ε . V súlade s transformáciou v (125) a (126) potom polynóm

$$P(x) := \tilde{P}\left(\frac{x-a}{b-a}\right)$$

aproximuje funkciu f rovnomerne na intervale $[a, b]$ s chybou menšou než ε , t.j., platí nerovnosť (121). Dôkaz je kompletný.

Poznámka 29

Poznamenajme, že v reči funkcionálnej analýzy má Weierstrassova Veta 13 nasledujúcu ekvivalentnú interpretáciu (porovnaj i s Poznámkou 27).

Množina všetkých polynómov s komplexnými koeficientami je podpriestor **hustý** v priestore $\mathcal{C}[a, b]$ všetkých komplexných funkcií spojitých na intervale $[a, b]$.

Gibbsov jav – motivácia I

Nasledujúci výklad motivujeme jedným praktickým príkladom.

Príklad 20

Pre dané $L > 0$ nech f je funkcia definovaná na intervale $[-L, L]$ s predpisom

$$f(x) = \begin{cases} x, & x \in (-L, L), \\ 0, & x = \pm L. \end{cases}$$

Uvažujme $2L$ -periodické rozšírenie funkcie f na celé \mathbb{R} , t.j., funkciu

$$\tilde{f}(x) = \begin{cases} x, & x \in ((2k-1)L, (2k+1)L), \\ 0, & x = (2k+1)L, \end{cases} \quad k \in \mathbb{Z}.$$

Funkcia f je po častiach hladká na intervale $[-L, L]$, a teda integrovateľná na $[-L, L]$. V súlade s Definíciou 4 preto vieme zostrojiť postupnosť jej Fourierových trigonometrických polynómov. Konkrétne, pre každé $N \in \mathbb{N}$ platí

$$T_N(x) = \frac{2L}{\pi} \sum_{n=1}^N \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin \frac{n\pi x}{L}, \quad x \in [-L, L]. \quad (130)$$

Gibbsov jav – motivácia II

Príklad 20

Podľa Dirichletovej Vety 2 vieme, že postupnosť $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ bodovo konverguje na celom \mathbb{R} , pričom v tomto prípade

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N(x) = \frac{\tilde{f}(x^-) + \tilde{f}(x^+)}{2} = \tilde{f}(x) \quad \text{pre každé dané } x \in \mathbb{R}. \quad (131)$$

Podrobnejšie teraz preskúmame správanie sa funkcionálnej postupnosti $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ na okolí bodov **nespojivosti** funkcie \tilde{f} , t.j., bodov $x_k = (2k + 1)L$, $k \in \mathbb{Z}$. Bez ujmy na všeobecnosti sa budeme zaoberať bodom $x_0 = L$, pričom predpokladáme, že sa k nemu blížíme prostredníctvom postupnosti bodov

$$x_0 - \frac{L}{N} = L - \frac{L}{N} = L \left(1 - \frac{1}{N}\right) \rightarrow L = x_0 \quad \text{pre } N \rightarrow \infty.$$

Zaujíma nás existencia a následná hodnota limity

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 - \frac{L}{N}\right) = ???$$

Nech $N \in \mathbb{N}$ je dané. Dosadením $x = x_0 - \frac{L}{N}$ do (130) dostaneme

Gibbsov jav – motivácia III

Príklad 20

$$\begin{aligned}
 T_N \left(x_0 - \frac{L}{N} \right) &= T_N \left(L \left(1 - \frac{1}{N} \right) \right) \stackrel{(130)}{=} \frac{2L}{\pi} \sum_{n=1}^N \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin \frac{n\pi L \left(1 - \frac{1}{N} \right)}{L} \\
 &= \frac{2L}{\pi} \sum_{n=1}^N \frac{(-1)^{n-1}}{n} \sin \left(n\pi - \frac{n\pi}{N} \right) = \frac{2L}{\pi} \sum_{n=1}^N \frac{1}{n} \sin \frac{n\pi}{N} \\
 &= \frac{2L}{\pi} \sum_{n=1}^N \left(\frac{\sin \frac{n\pi}{N}}{\frac{n\pi}{N}} \right) \frac{\pi}{N}.
 \end{aligned}$$

Posledná suma však predstavuje Riemannov integrálny súčet funkcie $\frac{\sin t}{t}$ na intervale $[0, \pi]$ pre ekvidištantné delenie s krokom $\frac{\pi}{N}$. A keďže funkcia $\frac{\sin t}{t}$ je integrovateľná na $[0, \pi]$, platí

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 - \frac{L}{N} \right) = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{2L}{\pi} \sum_{n=1}^N \left(\frac{\sin \frac{n\pi}{N}}{\frac{n\pi}{N}} \right) \frac{\pi}{N} = \frac{2L}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\sin t}{t} dt. \quad (132)$$

Gibbsov jav – motivácia IV

Príklad 20

Zaveďme označenie

$$G := \int_0^\pi \frac{\sin t}{t} dt, \quad \tilde{G} := \frac{G}{\pi} - \frac{1}{2} = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \frac{\sin t}{t} dt - \frac{1}{2}. \quad (133)$$

Rovnosť v (132) potom nadobudne tvar

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 - \frac{L}{N} \right) = \frac{2L}{\pi} G = L + 2L\tilde{G}.$$

A nakoľko $\tilde{f}(x_0^-) = L$ a $\tilde{f}(x_0^-) - \tilde{f}(x_0^+) = 2L$, získame napokon formulu

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 - \frac{L}{N} \right) = \tilde{f}(x_0^-) + [\tilde{f}(x_0^-) - \tilde{f}(x_0^+)] \tilde{G}. \quad (134)$$

Analogická identita platí i na pravom okolí bodu x_0 , konkrétne

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 + \frac{L}{N} \right) = \tilde{f}(x_0^+) - [\tilde{f}(x_0^-) - \tilde{f}(x_0^+)] \tilde{G}. \quad (135)$$

Vidíme teda, že Fourierove polynómy T_N Fourierovho radu funkcie \tilde{f} sa na okolí bodu x_0 s rastúcim N **globálne neprikmývajú** k hodnotám $\tilde{f}(x_0^-)$, resp. $\tilde{f}(x_0^+)$, ako by sme podľa rovnosti (131) očakávali.

Situácii, opísanej v Príklade 20, sa štandardne hovorí **Gibbsov jav**. Dochádza k nemu v bodoch nespojitosti v prípade ľubovoľnej po častiach hladkej funkcie f . Príslušný Fourierov polynóm T_N na malých okoliach takýchto bodov vykazuje veľké oscilácie, ktoré s rastúcim N nevymiznú. Naopak, funkcie T_N prekrmitávajú/podkrmitávajú f o hodnoty, ktoré majú pre $N \rightarrow \infty$ konečnú **nenulovú** limitu. Príčinou toho je skutočnosť, že na okoliach bodov nespojitosti funkcie f postupnosť $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ nekonverguje rovnomerne. Gibbsov jav objavil anglický matematik **Henry Wilbraham** (1825 – 1883), neskôr bol nezávisle od neho pozorovaný americkým matematikom **Josiahom Willardom Gibbsom** (1839 – 1903). Konštanta G v (133) sa nazýva **Wilbrahamova–Gibbsova konštanta** a platí

$$G = \int_0^{\pi} \frac{\sin t}{t} dt \approx 1.852, \quad \tilde{G} = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\sin t}{t} dt - \frac{1}{2} \approx 0.089. \quad (136)$$

Veta 14 (Gibbsov jav)

Nech $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ je reálna (komplexná) $2L$ -periodická a po častiach hladká funkcia a nech $\{T_N\}_{N=1}^{\infty}$ je jej odpovedajúca postupnosť Fourierových polynómov vzhľadom na intervale $[-L, L]$ v (9) a Definícii 4. Ak x_0 je bod nespojitosti funkcie f so skokom $\delta := f(x_0^-) - f(x_0^+)$, potom platí

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 + \frac{L}{N} \right) = f(x_0^+) - \delta \tilde{G}, \quad \lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(x_0 - \frac{L}{N} \right) = f(x_0^-) + \delta \tilde{G}.$$

Príklad 21

Uvažujme 2-periodické predĺženie f funkcie g s predpisom

$$g(x) = \begin{cases} 0, & x \in (-1, 0), \\ 1, & x \in (0, 1), \end{cases}$$

na celú reálnu os. Podľa Príkladu 5 s $L := 1$ pre príslušný Fourierov trigonometrický polynóm T_N , $N \in \mathbb{N}$, funkcie f vzhľadom na $[-1, 1]$ platí

$$T_N(x) = \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \sum_{\substack{n=1 \\ n \text{ nepárne}}}^N \frac{\sin n\pi x}{n} = \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \sum_{m=1}^{\lfloor \frac{N+1}{2} \rfloor} \frac{\sin(2m-1)\pi x}{2m-1}, \quad x \in \mathbb{R}.$$

V $x_0 = 0$ má f bod nespojitosti so skokom $\delta = f(x_0^-) - f(x_0^+) = -1$. Obzvlášť, na vhodných okoliach tohto bodu postupnosť $\{T_N\}_{N=0}^{\infty}$ spĺňa

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(\frac{1}{N} \right) = \frac{1}{2} + \frac{2}{\pi} \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{m=1}^{\lfloor \frac{N+1}{2} \rfloor} \frac{\sin \frac{(2m-1)\pi}{N}}{2m-1}$$

Príklad 21

$$= \frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{m=1}^{\lfloor \frac{N+1}{2} \rfloor} \frac{\sin \frac{(2m-1)\pi}{N}}{\frac{(2m-1)\pi}{N}} \frac{2\pi}{N} = \frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \frac{\sin t}{t} dt.$$

Pomocou identít v (136) napokon dostávame

$$\lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(\frac{1}{N} \right) = 1 + \tilde{G},$$

v súlade s prvou formulou vo Vete 14. Analogicky máme

$$\begin{aligned} \lim_{N \rightarrow \infty} T_N \left(-\frac{1}{N} \right) &= \frac{1}{2} - \frac{2}{\pi} \lim_{N \rightarrow \infty} \sum_{m=1}^{\lfloor \frac{N+1}{2} \rfloor} \frac{\sin \frac{(2m-1)\pi}{N}}{2m-1} \\ &= \frac{1}{2} - \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \frac{\sin t}{t} dt \stackrel{(136)}{=} -\tilde{G}, \end{aligned}$$

v zhode s druhou rovnosťou vo Vete 14.