

# Osnove Fourierove analize

*Franka Miriam Brückler*

---



## Zadatak

*Kako izgleda graf funkcije zadane s  $f(x) = 2 \cos(3\pi x)$ ?*

## Zadatak

*Kako izgleda graf funkcije zadane s  $f(x) = 2 \cos(3\pi x)$ ?*

## Zadatak

*Za koji  $a$  će  $\sin(ax)$  imati period  $\pi/2$ ?*

## Zadatak

*Kako izgleda graf funkcije zadane s  $f(x) = 2 \cos(3\pi x)$ ?*

## Zadatak

*Za koji  $a$  će  $\sin(ax)$  imati period  $\pi/2$ ?*

Periodična funkcija  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  perioda  $T$  (ne nužno temeljnog) potpuno je određena svojom restrikcijom na segment  $[-L, L]$  gdje je  $L = \frac{T}{2}$ . Vrijedi i obrnuto: svaka funkcija zadana na  $[-L, L]$  prirodno se proširuje do periodične funkcije na  $\mathbb{R}$  perioda  $2L$ .

## Zadatak

*Kako izgleda graf funkcije zadane s  $f(x) = 2 \cos(3\pi x)$ ?*

## Zadatak

*Za koji  $a$  će  $\sin(ax)$  imati period  $\pi/2$ ?*

Periodična funkcija  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  perioda  $T$  (ne nužno temeljnog) potpuno je određena svojom restrikcijom na segment  $[-L, L]$  gdje je  $L = \frac{T}{2}$ . Vrijedi i obrnuto: svaka funkcija zadana na  $[-L, L]$  prirodno se proširuje do periodične funkcije na  $\mathbb{R}$  perioda  $2L$ . Najjednostavnije funkcije koje imaju period  $2L$  su funkcije oblika

$$f_m(x) = \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right)$$

i

$$g_n(x) = \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$$

(za  $m \in \mathbb{N}_0, n \in \mathbb{N}$ ).

## Primjer

*Ako je  $L = \pi$ , tj. ako promatramo funkcije perioda  $2\pi$ , onda je*

$$f_m(x) = \cos(mx), \quad g_n(x) = \sin(nx).$$

*Uočimo da im za  $m, n > 1$   $2\pi$  nije temeljni (najmanji) period.*

## Primjer

Ako je  $L = \pi$ , tj. ako promatramo funkcije perioda  $2\pi$ , onda je

$$f_m(x) = \cos(mx), \quad g_n(x) = \sin(nx).$$

Uočimo da im za  $m, n > 1$   $2\pi$  nije temeljni (najmanji) period.

Na vektorskom prostoru svih realnih funkcija s domenom  $[-L, L]$  (koje imaju najviše konačno mnogo prekida) skalarni produkt definiramo formulom

$$\langle f, g \rangle = \int_{-L}^L f(x)g(x) dx.$$

Zbog opisanog poistovjećivanja funkcija s periodom  $2L$  s funkcijama kojima je  $[-L, L]$  domena, gornja formula definira i skalarni produkt za funkcije s periodom  $2L$ .

Svaka funkcija tipa  $f_m$  ortogonalna je na svaku funkciju tipa  $g_n$ :

$$\langle f_m, g_n \rangle = \int_{-L}^L \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx = 0$$

(zašto je to očito?).



Svaka funkcija tipa  $f_m$  ortogonalna je na svaku funkciju tipa  $g_n$ :

$$\langle f_m, g_n \rangle = \int_{-L}^L \cos\left(\frac{m\pi x}{L}\right) \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) dx = 0$$

(zašto je to očito?). Za  $m \neq n$  vrijedi i

$$\langle f_m, f_n \rangle = \langle g_m, g_n \rangle = 0.$$

Nadalje, ako  $m = n \neq 0$  vrijedi

$$\langle f_n, f_n \rangle = \langle g_n, g_n \rangle = L.$$

Za slučaj  $m = n = 0$  imamo

$$\langle f_0, f_0 \rangle = 2L.$$

U ovom nam je poglavlju cilj zadanu periodičku funkciju  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  aproksimirati linearnom kombinacijom sinusa i kosinusa s istim periodom, tj. linearnom kombinacijom funkcija  $f_m$  i  $g_n$ .

U ovom nam je poglavlju cilj zadanu periodičku funkciju  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  aproksimirati linearnom kombinacijom sinusa i kosinusa s istim periodom, tj. linearnom kombinacijom funkcija  $f_m$  i  $g_n$ . Kao i kod redova potencija kod kojih je cilj aproksimacija konačnom sumom (polinomom), s obzirom da želimo dozvoliti načelno proizvoljno duge parcijalne sume, promatramo odgovarajuće beskonačne sume:

**Trigonometrijski redovi** (perioda  $T = 2L$ ) su redovi funkcija oblika  $\sum_{n=0}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x))$ . Nulti član je konstantna funkcija  $A_0$  (jer je  $g_0$  nulfunkcija). Stoga je uobičajenija notacija općeg oblika trigonometrijskog reda

$$\frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x)).$$

U ovom nam je poglavlju cilj zadanu periodičku funkciju  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  aproksimirati linearnom kombinacijom sinusa i kosinusa s istim periodom, tj. linearnom kombinacijom funkcija  $f_m$  i  $g_n$ . Kao i kod redova potencija kod kojih je cilj aproksimacija konačnom sumom (polinomom), s obzirom da želimo dozvoliti načelno proizvoljno duge parcijalne sume, promatramo odgovarajuće beskonačne sume:

**Trigonometrijski redovi** (perioda  $T = 2L$ ) su redovi funkcija oblika  $\sum_{n=0}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x))$ . Nulti član je konstantna funkcija  $A_0$  (jer je  $g_0$  nulfunkcija). Stoga je uobičajenija notacija općeg oblika trigonometrijskog reda

$$\frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x)).$$

Ako područje konvergencije trigonometrijskog reda sadži segment  $[-L, L]$ , onda je sa

$$f(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x))$$

definirana funkcija na  $[-L, L]$ , tj. funkcija perioda  $2L$ .

Ako područje konvergencije trigonometrijskog reda sadrži segment  $[-L, L]$ , onda je sa

$$f(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x))$$

definirana funkcija na  $[-L, L]$ , tj. funkcija perioda  $2L$ .

Kao što smo se kod redova potencija pitali za koje koeficijente ćemo dobiti najbolju aproksimaciju parcijalnom sumom i iz tog uvjeta dobili Taylorov red, tako ovdje postavljamo pitanje: Za koje koeficijente u gornjem redu taj red konvergira na  $[-L, L]$  i pritom je njegoova suma u svakoj točki  $x$  tog intervala jednaka  $f(x)$ ?

Ako područje konvergencije trigonometrijskog reda sadrži segment  $[-L, L]$ , onda je sa

$$f(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x))$$

definirana funkcija na  $[-L, L]$ , tj. funkcija perioda  $2L$ .

Kao što smo se kod redova potencija pitali za koje koeficijente ćemo dobiti najbolju aproksimaciju parcijalnom sumom i iz tog uvjeta dobili Taylorov red, tako ovdje postavljamo pitanje: Za koje koeficijente u gornjem redu taj red konvergira na  $[-L, L]$  i pritom je njegova suma u svakoj točki  $x$  tog intervala jednaka  $f(x)$ ?

Pomnožimo pretpostavljenu jednakost skalarno s  $f_m$ . Dobijemo  $\langle f, f_m \rangle = \dots = A_m \langle f_m, f_m \rangle = A_m L$ .

Dakle, ako je uopće moguće postići traženu jednakost funkcije i trigonometrijskog reda, onda je

$$A_n = \frac{1}{L} \langle f, f_n \rangle, \quad n \in \mathbb{N}_0.$$

Analogno se dobije da tada mora biti i

$$B_n = \frac{1}{L} \langle f, g_n \rangle, \quad n \in \mathbb{N}.$$



Dakle, ako je uopće moguće postići traženu jednakost funkcije i trigonometrijskog reda, onda je

$$A_n = \frac{1}{L} \langle f, f_n \rangle, \quad n \in \mathbb{N}_0.$$

Analogno se dobije da tada mora biti i

$$B_n = \frac{1}{L} \langle f, g_n \rangle, \quad n \in \mathbb{N}.$$

Brojevi  $A_n$  i  $B_n$  određeni gornjim formulama zovu se **Fourierovi koeficijenti** funkcije  $f$ . **Fourierov red** funkcije  $f$  je trigonometrijski red kojem su koeficijenti upravo Fourierovi koeficijenti.

### Važno i korisno!

Ako je  $f$  parna funkcija, onda su svi  $B_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo kosinusi.

### Važno i korisno!

Ako je  $f$  parna funkcija, onda su svi  $B_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo kosinusi.

Ako je  $f$  neparna funkcija, onda su svi  $A_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo sinusi.

### Važno i korisno!

Ako je  $f$  parna funkcija, onda su svi  $B_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo kosinusi.

Ako je  $f$  neparna funkcija, onda su svi  $A_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo sinusi.

Fourierov red funkcije  $f : [-L, L] \rightarrow \mathbb{R}$  konvergira na  $[-L, L]$  ako se taj segment može rastaviti na konačno mnogo podintervala na kojima je  $f$  neprekidna i monotona te ako su sve točke prekida skokovi.

**Važno i korisno!**

Ako je  $f$  parna funkcija, onda su svi  $B_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo kosinusi.

Ako je  $f$  neparna funkcija, onda su svi  $A_n$  jednaki 0, tj. u Fourierovom redu pojavljuju se samo sinusi.

Fourierov red funkcije  $f : [-L, L] \rightarrow \mathbb{R}$  konvergira na  $[-L, L]$  ako se taj segment može rastaviti na konačno mnogo podintervala na kojima je  $f$  neprekidna i monotona te ako su sve točke prekida skokovi.

Tada za svaki  $x \in [-L, L]$  osim eventualno u točkama prekida i u  $\pm L$  vrijedi

$$f(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x)).$$

## Primjer

Odredimo Fourierov red funkcije definirane s

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

i po periodičnosti proširene na  $\mathbb{R}$ .

## Primjer

*Odredimo Fourierov red funkcije definirane s*

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

*i po periodičnosti proširene na  $\mathbb{R}$ . Funkcija je neparna, dakle su svi  $A_n = 0$ , odnosno u razvoju u Fourierov red imamo samo sinuse.*

## Primjer

Odredimo Fourierov red funkcije definirane s

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

i po periodičnosti proširene na  $\mathbb{R}$ . Funkcija je neparna, dakle su svi  $A_n = 0$ , odnosno u razvoju u Fourierov red imamo samo sinuse.

$L = 1$  pa su  $f_n(x) = \sin(n\pi x)$  i

$$B_n = \int_{-1}^1 f(x) \sin(n\pi x) dx = \frac{1}{n\pi} (2 - 2 \cos(n\pi)) = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n).$$



## Primjer

Odredimo Fourierov red funkcije definirane s

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

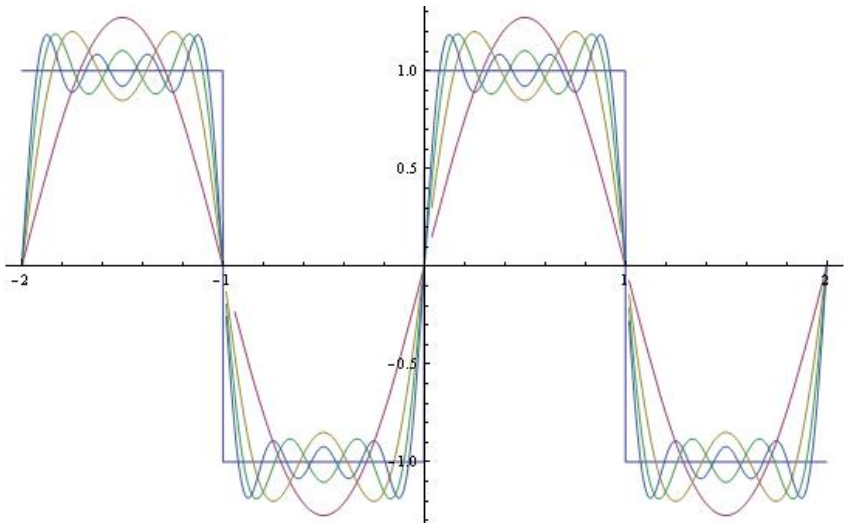
i po periodičnosti proširene na  $\mathbb{R}$ . Funkcija je neparna, dakle su svi  $A_n = 0$ , odnosno u razvoju u Fourierov red imamo samo sinuse.

$L = 1$  pa su  $f_n(x) = \sin(n\pi x)$  i

$$B_n = \int_{-1}^1 f(x) \sin(n\pi x) dx = \frac{1}{n\pi} (2 - 2 \cos(n\pi)) = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n).$$

$$f(x) = \frac{4}{\pi} \left( \sin \pi x + \frac{1}{3} \sin 3\pi x + \frac{1}{5} \sin 5\pi x + \dots \right)$$

za sve  $x \neq k$ ,  $k \in \mathbb{Z}$ .



## Primjer

Ako je  $f$  na  $[-L, L]$  zadana s  $f(x) = \frac{2}{L}x + 1$  za  $x < 0$  i  $f(x) = -\frac{2}{L}x + 1$  za  $x \geq 0$ , imamo parnu funkciju.

## Primjer

Ako je  $f$  na  $[-L, L]$  zadana s  $f(x) = \frac{2}{L}x + 1$  za  $x < 0$  i  $f(x) = -\frac{2}{L}x + 1$  za  $x \geq 0$ , imamo parnu funkciju.

Stoga su svi  $B_n = 0$ . Račun za  $A_n$  daje: Za parne  $n$  je  $A_n = 0$ , a za neparne  $n$  je  $A_n = \frac{8}{\pi^2 n^2}$  za  $n \in \mathbb{N}$  tj. pripadni Fourierov red glasi

$$\begin{aligned} & A_1 f_1(x) + A_2 f_2(x) + A_3 f_3(x) + \dots = \\ &= \frac{8}{\pi^2} \left( \cos\left(\frac{\pi x}{L}\right) + \frac{1}{4} \frac{2\pi x}{L} + \frac{1}{9} \cos\left(\frac{3\pi x}{L}\right) + \dots \right). \end{aligned}$$

## Primjer

Ako je  $f$  na  $[-L, L]$  zadana s  $f(x) = \frac{2}{L}x + 1$  za  $x < 0$  i  $f(x) = -\frac{2}{L}x + 1$  za  $x \geq 0$ , imamo parnu funkciju.

Stoga su svi  $B_n = 0$ . Račun za  $A_n$  daje: Za parne  $n$  je  $A_n = 0$ , a za neparne  $n$  je  $A_n = \frac{8}{\pi^2 n^2}$  za  $n \in \mathbb{N}$  tj. pripadni Fourierov red glasi

$$\begin{aligned} & A_1 f_1(x) + A_2 f_2(x) + A_3 f_3(x) + \dots = \\ &= \frac{8}{\pi^2} \left( \cos\left(\frac{\pi x}{L}\right) + \frac{1}{4} \frac{2\pi x}{L} + \frac{1}{9} \cos\left(\frac{3\pi x}{L}\right) + \dots \right). \end{aligned}$$

No, ako želimo koristiti Fourierov red za aproksimacije, je li najbolje uzimati što dulje parcijalne sume? Ne!

# Kompleksni oblik Fourierovog reda

$$\cos t + i \sin t$$

# Kompleksni oblik Fourierovog reda

$$\cos t + i \sin t = e^{it}, \quad \cos t - i \sin t = e^{-it} \Rightarrow$$

$$\cos t = \frac{e^{it} + e^{-it}}{2}, \quad \sin t = \frac{e^{it} - e^{-it}}{2i} = .$$

## Kompleksni oblik Fourierovog reda

$$\cos t + i \sin t = e^{it}, \quad \cos t - i \sin t = e^{-it} \Rightarrow$$

$$\cos t = \frac{e^{it} + e^{-it}}{2}, \quad \sin t = \frac{e^{it} - e^{-it}}{2i} = .$$

Slijedi

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n f_n(x) + B_n g_n(x)) = \\ &= \frac{A_0}{2} + \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{A_n - iB_n}{2} \phi_n(x) + \sum_{n=1}^{+\infty} \frac{A_n + iB_n}{2} \phi_n(-x) \end{aligned}$$

gdje je

$$\phi_n(x) = \exp(in\pi x/L).$$



Primijetimo:  $\phi_n^*(x) = \overline{\phi_n(x)} = \phi_n(-x)$ , a tako su i odgovarajući koeficijenti kompleksno konjugirani. Stoga dobivamo jednostavniji oblik

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n \phi_n(x)$$

koji se naziva **kompleksni oblik Fourierovog reda** funkcije  $f$ , uz

$$c_0 = \frac{A_0}{2}, \quad c_n = \frac{A_n - iB_n}{2}, \quad c_{-n} = \frac{A_n + iB_n}{2} \quad (n \in \mathbb{N}).$$

- Ako je  $f$  realna i parna funkcija, svi koeficijenti  $c_n$  su realni brojevi.
- Ako je  $f$  realna i neparna, svi  $c_n$  su čisto imaginarni brojevi.
- Ako je  $f$  realna funkcija, za sve  $n$  vrijedi  $\overline{c_n} = c_{-n}$ .

# Spektar amplituda i fazni spektar

Prikažemo li kompleksne Fourierove koeficijente u eksponencijalnom obliku

$$c_n = |c_n|e^{i\varphi_n},$$

njihove apsolutne vrijednosti čine spektar amplituda, a argumenti čine fazni spektar:

**Spektar amplituda** periodične funkcije  $f$  definira je funkcija  $|c_n|$  u ovisnosti o **kutnoj frekvenciji**  $\omega_n = \frac{n\pi}{L}$ , a **fazni spektar** je ovisnost  $\varphi_n \circ \omega_n$ .

# Spektar amplituda i fazni spektar

Prikažemo li kompleksne Fourierove koeficijente u eksponencijalnom obliku

$$c_n = |c_n|e^{i\varphi_n},$$

njihove apsolutne vrijednosti čine spektar amplituda, a argumenti čine fazni spektar:

**Spektar amplituda** periodične funkcije  $f$  definira je funkcija  $|c_n|$  u ovisnosti o **kutnoj frekvenciji**  $\omega_n = \frac{n\pi}{L}$ , a **fazni spektar** je ovisnost  $\varphi_n \circ \omega_n$ .

Primijetimo i da je fizikalna dimenzija od  $\omega_n$  recipročna fizikalnoj dimenziji od  $L$ , koja je pak jednaka fizikalnoj dimenziji varijable  $x$  funkcije  $f$  koju razvijamo u Fourierov red.

Kako dakle računamo te spektre za zadanu funkciju?

- 1 odredimo realne Fourierove koeficijente

$$A_n = \frac{1}{L} \langle f, f_n \rangle, \quad B_n = \frac{1}{L} \langle f, g_n \rangle;$$

- 2 Iz njih izračunamo kompleksne Fourierove koeficijente:

$$c_0 = \frac{A_0}{2}, \quad c_{\pm n} = \frac{A_n \mp iB_n}{2} (n \in \mathbb{N}).$$

Kako dakle računamo te spektre za zadanu funkciju?

- 1 odredimo realne Fourierove koeficijente

$$A_n = \frac{1}{L} \langle f, f_n \rangle, \quad B_n = \frac{1}{L} \langle f, g_n \rangle;$$

- 2 Iz njih izračunamo kompleksne Fourierove koeficijente:

$$c_0 = \frac{A_0}{2}, \quad c_{\pm n} = \frac{A_n \mp iB_n}{2} (n \in \mathbb{N}).$$

- 3 Odredimo im apsolutne vrijednosti da dobijemo spektar amplituda:

$$|c_{\pm n}| = \frac{1}{2} \sqrt{A_n^2 + B_n^2}.$$

Primijetimo da ćemo za realne funkcije uvijek dobivati paran spektar amplituda.

Kako dakle računamo te spektre za zadanu funkciju?

- 1 odredimo realne Fourierove koeficijente

$$A_n = \frac{1}{L} \langle f, f_n \rangle, \quad B_n = \frac{1}{L} \langle f, g_n \rangle;$$

- 2 Iz njih izračunamo kompleksne Fourierove koeficijente:

$$c_0 = \frac{A_0}{2}, \quad c_{\pm n} = \frac{A_n \mp iB_n}{2} (n \in \mathbb{N}).$$

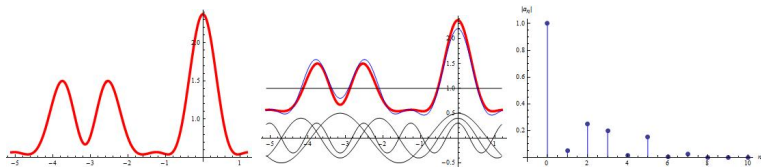
- 3 Odredimo im apsolutne vrijednosti da dobijemo spektar amplituda:

$$|c_{\pm n}| = \frac{1}{2} \sqrt{A_n^2 + B_n^2}.$$

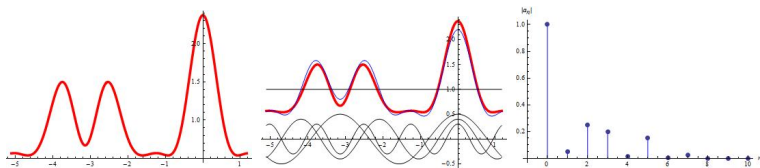
Primijetimo da ćemo za realne funkcije uvijek dobivati paran spektar amplituda.

- 4 Za fazni spektar odredimo argumente od  $c_n$ -ova (tangens argumenta kompleksnog broja je kvocijent njegovog imaginarnog i realnog dijela). Primijetimo da se za parne realne funkcije fazni spektar sastoji samo od 0 i  $\pi$ , a za neparne realne funkcije samo od  $\pm\pi/2$ .

Spektar amplituda ukazuje koje od funkcija  $\phi_n$  u sumi najviše doprinose formiranju aproksimacije funkcije  $f$  putem Fourierova reda.



Spektar amplituda ukazuje koje od funkcija  $\phi_n$  u sumi najviše doprinose formiranju aproksimacije funkcije  $f$  putem Fourierova reda.



## Napomena

*Kako su  $n \in \mathbb{Z}$ , slijedi da se radi diskretnim funkcijama te se ta dva grafa zovu i diskretni frekvencijski spektri ili linijski spektri. U grafičkom prikazu spektra amplituda i faznog spektra često se na apscisu nanosi  $n$  umjesto  $\omega_n$ .*



## Primjer

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

$$A_n = 0; B_n = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n) \Rightarrow c_0 = 0, \quad c_{\pm n} = \mp i \frac{(1 - (-1)^n)}{n\pi}$$

## Primjer

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

$$A_n = 0; B_n = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n) \Rightarrow c_0 = 0, \quad c_{\pm n} = \mp i \frac{(1 - (-1)^n)}{n\pi}$$

$$|c_0| = 0; |c_{\pm n}| = \frac{(1 - (-1)^n)}{n\pi} = \frac{(1 - (-1)^n)}{\omega_n}$$

## Primjer

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

$$A_n = 0; B_n = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n) \Rightarrow c_0 = 0, \quad c_{\pm n} = \mp i \frac{(1 - (-1)^n)}{n\pi}$$

$$|c_0| = 0; |c_{\pm n}| = \frac{(1 - (-1)^n)}{n\pi} = \frac{(1 - (-1)^n)}{\omega_n}$$

$$\begin{aligned} f(x) &\approx -\frac{2}{\omega_3} \exp(i\omega_{-3}x) - \frac{2}{\omega_1} \exp(i\omega_{-1}x) + \frac{2}{\omega_1} \exp(i\omega_1x) + \frac{2}{\omega_2} \exp(i\omega_3x) = \\ &= \frac{4}{\pi} \left( \sin \pi x + \frac{1}{3} \sin 3\pi x \right). \end{aligned}$$

## Primjer

*Periodičnu funkcija opisuje intenzitete niza jednoličnih impulsa: Impuls traje konstantnim intenzitetom  $1/20$  s, a razmak između početka dva impulsa iznosi  $1/4$  s.*

## Primjer

*Periodičnu funkcija opisuje intenzitete niza jednoličnih impulsa: Impuls traje konstantnim intenzitetom  $1/20$  s, a razmak između početka dva impulsa iznosi  $1/4$  s. Imamo dakle redom:*

$$T = 2L = \frac{1}{4}, f(t) = \begin{cases} I, & -\frac{1}{40} < x < \frac{1}{40} \\ 0, & \text{inace} \end{cases}$$

## Primjer

Periodičnu funkcija opisuje intenzitete niza jednoličnih impulsa: Impuls traje konstantnim intenzitetom  $1/20$  s, a razmak između početka dva impulsa iznosi  $1/4$  s. Imamo dakle redom:

$$T = 2L = \frac{1}{4}, f(t) = \begin{cases} I, & -\frac{1}{40} < x < \frac{1}{40} \\ 0, & \text{inace} \end{cases}$$

Funkcija je parna pa je

$$c_{\pm n} = \frac{A_n}{2} = \frac{1}{2 \cdot \frac{1}{8}} \int_{-1/40}^{1/40} I \cos \frac{n\pi x}{1/8} dx = 8I \int_0^{1/40} \cos(8n\pi x) dx,$$

$$c_0 = \frac{I}{5}, c_n = \frac{1}{8n\pi} \sin \frac{n\pi}{5} (n \neq 0).$$

Spektar amplituda je stoga jednak

$$|c_0| = \frac{l}{5}, \quad |c_n| = \frac{1}{8n\pi} \left| \sin \frac{n\pi}{5} \right| (n \neq 0).$$

Za  $n \neq 0$  djeljiv s 5 amplitude su 0. Ako  $n$  pri dijeljenju s 5 daje ostatak 1 ili 4,  $|c_n| = \frac{1}{8n\pi} \sin \frac{\pi}{5} \approx 0,0234/n$ , a ako  $n$  pri dijeljenju s 5 daje ostatak 2 ili 3,  $|c_n| = \frac{1}{8n\pi} \sin \frac{2\pi}{5} \approx 0,0378/n$ .

$$|c_0| = \frac{1}{5}, \quad |c_n| = \frac{1}{8n\pi} \left| \sin \frac{n\pi}{5} \right| (n \neq 0).$$

Za  $n \neq 0$  djeljiv s 5 amplitude su 0. Ako  $n$  pri dijeljenju s 5 daje ostatak 1 ili 4,  $|c_n| = \frac{1}{8n\pi} \sin \frac{\pi}{5} \approx 0,0234/n$ , a ako  $n$  pri dijeljenju s 5 daje ostatak 2 ili 3,  $|c_n| = \frac{1}{8n\pi} \sin \frac{2\pi}{5} \approx 0,0378/n$ .

### Napomena

*Formalno gledajući, kompleksni Fourierovi koeficijenti čine kompleksan niz  $(c_n)_{n=-\infty}^{+\infty}$ , tj.  $c: \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$  (a  $c_n$  je isto što i  $c(n)$ ). Ukoliko definiramo  $c(\omega_n) = c_n$  doduše formalno imamo drugu funkciju (domena joj je skup svih cjelobrojnih višekratnika od  $\pi/L$ ), no efektivno ništa bitno nismo promijenili.*



## Zadatak

Zadana je funkcija  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  formulom  $f(x) = \frac{1}{4+x^2}$ . Skicirajte spektar amplituda za polinom stupnja 3 koji ju najbolje aproksimira oko 0, uzet kao periodična funkcija s temeljnim periodom 1 (tj. uzeto da je na  $[-1, 1]$  taj polinom definicija periodične funkcije).

Imamo prvo:

$$\frac{1}{4+x^2} = \frac{1}{4} \cdot \frac{1}{1 - (-x^2/4)} = \frac{1}{4} \sum_{n=0}^{\infty} (-x^2/4)^n = \frac{1}{4} - \frac{x^2}{16} + \frac{x^4}{64} - \dots,$$

$$-2 < x < 2.$$

Stoga je na  $[-1, 1]$  tražena formula periodične funkcije

$$T_3(x) = \frac{1}{4} - \frac{x^2}{16}.$$

Očito se radi o parnoj funkciji te je njen kompleksni Fourierov red oblika

$$\sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n \exp(n\pi x), \quad c_{\pm n} = \frac{A_n}{2} = \frac{1}{2} \int_{-1}^1 \left( \frac{1}{4} - \frac{x^2}{16} \right) \cos(n\pi x) dx.$$

Imamo:

$$c_0 = \frac{1}{2} \int_{-1}^1 \left( \frac{1}{4} - \frac{x^2}{16} \right) dx = \frac{11}{48},$$

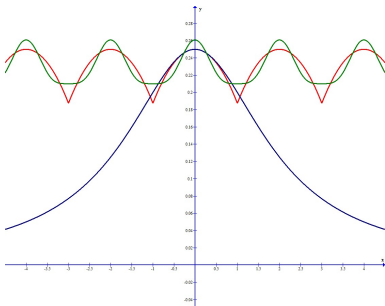
$$\begin{aligned} c_{\pm n} &= \frac{1}{2} \int_{-1}^1 \left( \frac{1}{4} - \frac{x^2}{16} \right) \cos(n\pi x) dx = \\ &= \frac{1}{32} \int_{-1}^1 (4 - x^2) \cos(n\pi x) dx = -\frac{(-1)^n}{8\pi^2 n^2}. \end{aligned}$$

Dakle je  $|c_0| = 11/48$  i

$$|c_{\pm n}| = \frac{1}{8\omega_n^2}.$$

Da želimo našu (proširenu) funkciju  $T_3$  aproksimirati sa recimo 5 članova, uzeli bismo  $n = 0, \pm 1, \pm 2$  i dobili

$$\begin{aligned} T_3(x) &\approx \frac{11}{48} + \frac{1}{8\pi^2} (\exp(\pi x) + \exp(-\pi x)) - \frac{1}{32\pi^2} (\exp(2\pi x) + \exp(-2\pi x)) \\ &= \frac{11}{48} + \frac{1}{4\pi^2} \cos(\pi x) + \frac{1}{16\pi^2} \cos(2\pi x). \end{aligned}$$



## Zadatak

*Spektar amplituda neke realne parne funkcije temeljnog perioda 1 zadan je formulom  $|c_n| = \omega_n^{-1}$  za  $n \neq 0$  i  $c_0 = 1/\pi$ . Odredite najbolju polinomijalnu aproksimaciju stupnja 2 koji oko 0 najbolje aproksimira tri najznačajnija člana (realnog) Fourierovog reda te funkcije.*

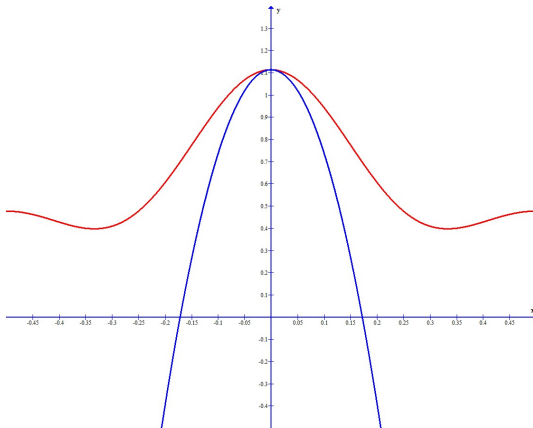
Kako je zadano da je funkcija parna, imamo  $A_0 = 2/\pi$ ,  $A_n = 2|c_n| = \frac{2L}{n\pi} = \frac{1}{n\pi}$  i  $B_n = 0$ . Kako spektar amplituda pada s porastom  $|n|$ , tri najznačajnija člana dobivamo iz pet najznačajnijih kompleksnih članova (kao u prethodnom primjeru), odnosno dobijemo

$$f(x) = \frac{2}{\pi} + \frac{1}{\pi} \cos(2\pi x) + \frac{1}{2\pi} \cos(4\pi x).$$

Najbolji kvadratni polinom koji oko 0 aproksimira  $f$  je

$$T_2(x) = f(0) + f'(0)x + \frac{f''(0)}{2}x^2 = \frac{7}{2\pi} - 12\pi x^2.$$

Kompleksni oblik Fourierovog reda



# Uvod u Fourierovu transformaciju

Vidjeli smo: Periodičke funkcije se (uglavnom) mogu zapisati u obliku kompleksnog Fourierovog reda, koji je određen Fourierovim koeficijentima (i funkcijom i njezinim periodom).

Kompleksni Fourierovi koeficijenti čine niz  $(c_n)_{n=-\infty}^{\infty}$ , dakle funkciju  $c : \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$ .

# Uvod u Fourierovu transformaciju

Vidjeli smo: Periodičke funkcije se (uglavnom) mogu zapisati u obliku kompleksnog Fourierovog reda, koji je određen Fourierovim koeficijentima (i funkcijom i njezinim periodom).

Kompleksni Fourierovi koeficijenti čine niz  $(c_n)_{n=-\infty}^{\infty}$ , dakle funkciju  $c : \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$ . Razmaci između spektralnih linija su

$$\omega_{n+1} - \omega_n = \frac{\pi}{T/2}.$$

# Uvod u Fourierovu transformaciju

Vidjeli smo: Periodičke funkcije se (uglavnom) mogu zapisati u obliku kompleksnog Fourierovog reda, koji je određen Fourierovim koeficijentima (i funkcijom i njezinim periodom).

Kompleksni Fourierovi koeficijenti čine niz  $(c_n)_{n=-\infty}^{\infty}$ , dakle funkciju  $c : \mathbb{Z} \rightarrow \mathbb{C}$ . Razmaci između spektralnih linija su

$$\omega_{n+1} - \omega_n = \frac{\pi}{T/2}.$$

Opću funkciju  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  možemo zamisliti kao funkciju s jako velikim periodom. Time se razmaci među spektralnim linijama smanjuju i linijski spektar prelazi u kontinuirani spektar (varijabla funkcije  $c$  iz diskretne  $\omega_n$  prelazi u kontinuiranu  $\omega$ ).

Fourierov red, koji možemo shvatiti kao sumaciju po  $\omega_n$ , postaje integracija po  $d\omega$ :

$$f(x) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} c_n e^{i\omega_n x} \rightsquigarrow f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} c(\omega) e^{i\omega x} d\omega.$$



Gornje ideje dadu se provesti formalno i rezultiraju u:

### Definicija (Fourierov transformat)

*Ako funkcija  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  ima svojstvo da nepravi integral  $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt$  konvergira, kažemo da je apsolutno integrabilna i za takvu funkciju  $f$  je s*

$$\mathcal{F}(f)(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$

*definirana kompleksna funkcija  $\mathcal{F}(f) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  koja se zove Fourierov transformat od  $f$ .*

Gornje ideje dadu se provesti formalno i rezultiraju u:

### Definicija (Fourierov transformat)

*Ako funkcija  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  ima svojstvo da nepravi integral  $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt$  konvergira, kažemo da je apsolutno integrabilna i za takvu funkciju  $f$  je s*

$$\mathcal{F}(f)(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$

*definirana kompleksna funkcija  $\mathcal{F}(f) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  koja se zove Fourierov transformat od  $f$ .*

Kako je  $|e^{-i\omega t}| = 1$  za sve  $t$  i  $\omega$ ,

Gornje ideje dadu se provesti formalno i rezultiraju u:

### Definicija (Fourierov transformat)

*Ako funkcija  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  ima svojstvo da nepravi integral  $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(t)| dt$  konvergira, kažemo da je apsolutno integrabilna i za takvu funkciju  $f$  je s*

$$\mathcal{F}(f)(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$

*definirana kompleksna funkcija  $\mathcal{F}(f) : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  koja se zove Fourierov transformat od  $f$ .*

Kako je  $|e^{-i\omega t}| = 1$  za sve  $t$  i  $\omega$ , intuitivno se vidi (a može se i dokazati) da zahtjev apsolutne integrabilnosti na  $f$  povlači konvergenciju integrala kojim je  $\mathcal{F}(f)$  definirana.

Dakle: Kao što je niz Fourierovih koeficijenata  $c = (c_n)_{n=-\infty}^{+\infty}$  funkcija s domenom  $\mathbb{Z}$  (skaliranom s  $\pi/L$ ) pridružena periodičnoj funkciji  $f$ , tako je  $\mathcal{F}(f)$  funkcija s domenom  $\mathbb{R}$  pridružena apsolutno integrabilnoj funkciji  $f$ .

Dakle: Kao što je niz Fourierovih koeficijenata  $c = (c_n)_{n=-\infty}^{+\infty}$  funkcija s domenom  $\mathbb{Z}$  (skaliranom s  $\pi/L$ ) pridružena periodičnoj funkciji  $f$ , tako je  $\mathcal{F}(f)$  funkcija s domenom  $\mathbb{R}$  pridružena apsolutno integrabilnoj funkciji  $f$ .

Općenito će fizikalna dimenzija varijable  $\omega$  Fourierovog transformata neke funkcije  $f$  biti recipročna jedinici varijable  $t$  od  $f$ .

kontekst	varijabla funkcije $f$	varijabla od $\mathcal{F}(f)$
akustika, telekomunikacije	vrijeme $t$	frekvencija $\nu$
kvantna teorija	pozicija $x$	$\frac{p}{\hbar}$
difrakcija	vektor $\vec{r}$	vektor $\vec{s}^*$

Dakle: Kao što je niz Fourierovih koeficijenata  $c = (c_n)_{n=-\infty}^{+\infty}$  funkcija s domenom  $\mathbb{Z}$  (skaliranom s  $\pi/L$ ) pridružena periodičnoj funkciji  $f$ , tako je  $\mathcal{F}(f)$  funkcija s domenom  $\mathbb{R}$  pridružena apsolutno integrabilnoj funkciji  $f$ .

Općenito će fizikalna dimenzija varijable  $\omega$  Fourierovog transformata neke funkcije  $f$  biti recipročna jedinici varijable  $t$  od  $f$ .

kontekst	varijabla funkcije $f$	varijabla od $\mathcal{F}(f)$
akustika, telekomunikacije	vrijeme $t$	frekvencija $\nu$
kvantna teorija	pozicija $x$	$\frac{p}{\hbar}$
difrakcija	vektor $\vec{r}$	vektor $\vec{s}^*$

Fourierova transformacija  $\mathcal{F}$  apsolutno integrabilnoj funkciji  $f$  pridružuje njen Fourierov transformat  $\mathcal{F}(f)$ . **Fourierova transformacija je linearan operator.**

# Svojstva Fourierove transformacije

Među raznim svojstvima Fourierove transformacije, ističu se: Ako je  $f$  realna,  $\mathcal{F}(f)(\omega)$  je oblika  $a(\omega) + ib(\omega)$  s  $a$  parnom, a  $b$  neparnom realnom funkcijom.

# Svojstva Fourierove transformacije

Među raznim svojstvima Fourierove transformacije, ističu se: Ako je  $f$  realna,  $\mathcal{F}(f)(\omega)$  je oblika  $a(\omega) + ib(\omega)$  s  $a$  parnom, a  $b$  neparnom realnom funkcijom. Ako je  $f$  parna i realna,  $\mathcal{F}(f)$  je realna, a ako je  $f$  neparna i realna,  $\mathcal{F}(f)$  je čisto imaginarna.

## Teorem

*Funkcija  $f$  je realna ako i samo ako njen Fourierov transformat  $\mathcal{F}(f)$  ima svojstvo da je za sve  $\omega \in \mathbb{R}$*

$$\mathcal{F}(f)(-\omega) = \overline{\mathcal{F}(f)(\omega)}.$$



# Svojstva Fourierove transformacije

Među raznim svojstvima Fourierove transformacije, ističu se: Ako je  $f$  realna,  $\mathcal{F}(f)(\omega)$  je oblika  $a(\omega) + ib(\omega)$  s  $a$  parnom, a  $b$  neparnom realnom funkcijom. Ako je  $f$  parna i realna,  $\mathcal{F}(f)$  je realna, a ako je  $f$  neparna i realna,  $\mathcal{F}(f)$  je čisto imaginarna.

## Teorem

*Funkcija  $f$  je realna ako i samo ako njen Fourierov transformat  $\mathcal{F}(f)$  ima svojstvo da je za sve  $\omega \in \mathbb{R}$*

$$\mathcal{F}(f)(-\omega) = \overline{\mathcal{F}(f)(\omega)}.$$

Konvolucija obzirom na vrijeme:

$$\mathcal{F}(f * g) = \mathcal{F}(f)\mathcal{F}(g)$$

## Definicija (Konvolucija)

*Konvolucija<sup>a</sup> dviju funkcija  $f, g : I \rightarrow \mathbb{R}$  (gdje je  $I$  neki, ne nužno ograničen, interval u  $\mathbb{R}$ ) je funkcija  $f * g$  definirana s:*

$$f * g(x) = \int_I f(t)g(x - t) dt.$$

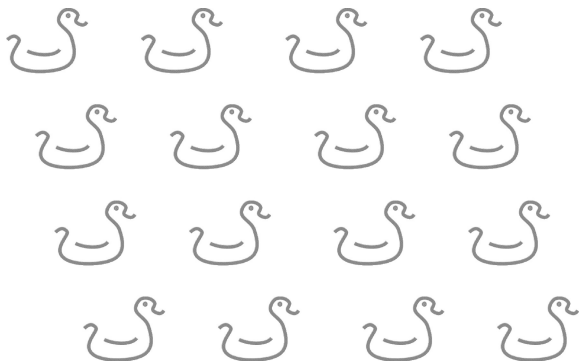
<sup>a</sup>Naravno, konvolucija nije definirana za sve funkcije  $f$  i  $g$ , već za tzv. Schwartzove funkcije.

Jedan način kako vizualizirati konvoluciju dvije funkcije je da zamislimo da se graf jedne giba u smjeru osi apscisa jednolikom brzinom preko grafa druge funkcije te da u svakom trenutku računamo površinu presjeka — iznos te površine je vrijednost njihove konvolucije u tom trenutku.

[https://upload.wikimedia.org/wikipedia/commons/9/97/Convolution\\_Animation\\_\(Boxcar\).gif](https://upload.wikimedia.org/wikipedia/commons/9/97/Convolution_Animation_(Boxcar).gif)

http:

[//www.ysbl.york.ac.uk/~cowtan/fourier/convthry.html](http://www.ysbl.york.ac.uk/~cowtan/fourier/convthry.html)



Kao i Fourierov red, tako i Fourierov transformat određuje dva spektra: spektar amplituda i fazni spektar:

$$M(\omega) = |\mathcal{F}(f)(\omega)|, \quad \varphi(\omega) = \arctg \frac{b(\omega)}{a(\omega)}.$$

Kao i Fourierov red, tako i Fourierov transformat određuje dva spektra: spektar amplituda i fazni spektar:

$$M(\omega) = |\mathcal{F}(f)(\omega)|, \quad \varphi(\omega) = \arctg \frac{b(\omega)}{a(\omega)}.$$

Često pitanje je: ako znamo funkciju  $F$  i znamo da je ona Fourierova transformacija nepoznate funkcije  $f$ , kako odrediti  $f$ ?  
Odgovor na to daje sljedeći teorem.

### Teorem (Inverzna Fourierova transformacija)

*Neka je  $F \in L^1(\mathbb{R}) \cap A(\hat{\mathbb{R}})$ . Pretpostavimo da je  $F = \mathcal{F}(f)$  za neku  $f \in L^1(\mathbb{R})$ . Tada za sve  $t \in \mathbb{R}$  vrijedi*

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega.$$

Gornje ideje lako se poopćavaju na trodimenzionalni slučaj:

$$\mathcal{F}(f)(\mathbf{s}) = \int_{\mathbb{R}^3} f(\mathbf{r}) e^{i\pi \mathbf{s} \cdot \mathbf{r}} d\mathbf{r}$$

gdje je  $\mathbf{r}$  radij-vektor promatrane točke u  $\mathbb{R}^3$ , a  $\mathbf{s}$  je vektor u recipročnom prostoru (izomorfnom s  $\mathbb{R}^3$ ). Posjetimo se da je jedinica duljine u recipročnom prostoru recipročna jedinici duljine u direktnom prostoru — to je u skladu s već uočenom činjenicom da je jedinica varijable Fourierovog transformata (ovdje je to  $\mathbf{s}$ ) recipročna jedinici varijable osnovne funkcije  $f$  (ovdje je to  $\mathbf{r}$ ). U standardnoj situaciji kakva se susreće u difrakcijskoj strukturnoj analizi,  $\mathbf{r}$  je radij-vektor nekog atoma ili iona u kristalu,  $f$  je funkcija elektronske gustoće (nepoznata), a  $\mathcal{F}(f)$  je rezultat dobiven difrakcijom na kristalu. Cilj je odrediti točke maksimuma funkcije elektronske gustoće, tj. pozicije atoma.