

# Fourier transzformáció

2021. március 1.

Tekintsünk egy  $T$  periódusidejű periódikus függvényt, amely a  $(0, T)$  intervallumon abszolút integrálható

$$f(t + T) = f(t) , \quad \int_0^T f(t)dt < \infty .$$

Ezek a függvények egy lineáris vektorteret alkotnak a valós számtest felett a pontonkénti összeadás műveletével. Definiáljuk a következő belső szorzatot:

$$(f, g) = \frac{1}{T} \int_0^T f(t)g(t)dt , \quad f, g : \mathcal{R} \rightarrow \mathcal{R}, \quad f(t + T) = f(t), g(t + T) = g(t)$$

A  $\sin(\frac{2n\pi}{T}t)$  és  $\cos(\frac{2n\pi}{T}t)$  függvények ( $n \in \mathcal{Z}$ ) bázist alkotnak a vektortéren.

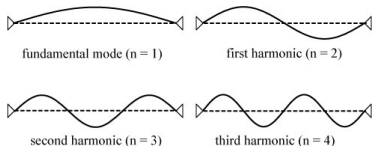
$$\int_0^T \sin(\frac{2n\pi}{T}t) \sin(\frac{2m\pi}{T}t)dt = \frac{T}{2} \delta_{nm}$$

$$\int_0^T \cos(\frac{2n\pi}{T}t) \cos(\frac{2m\pi}{T}t)dt = \frac{T}{2} \delta_{nm}$$

$$\int_0^T \sin(\frac{2n\pi}{T}t) \cos(\frac{2m\pi}{T}t)dt = 0$$

$$\begin{aligned}
\int_0^T \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) \sin\left(\frac{2m\pi}{T}t\right) dt &= \frac{T}{2\pi} \int_0^{2\pi} \sin(nx) \sin(mx) dx \\
&= \frac{T}{2\pi} \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (\cos((n-m)x) - \cos((n+m)x)) dx = \frac{T}{2} \delta_{nm} \\
\int_0^T \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) \cos\left(\frac{2m\pi}{T}t\right) dt &= \frac{T}{2\pi} \int_0^{2\pi} \cos(nx) \cos(mx) dx \\
&= \frac{T}{2\pi} \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (\cos((n-m)x) + \cos((n+m)x)) dx = \frac{T}{2} \delta_{nm} \\
\int_0^T \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) \cos\left(\frac{2m\pi}{T}t\right) dt &= \frac{T}{2\pi} \int_0^{2\pi} \sin(nx) \cos(mx) dx \\
&= \frac{T}{2\pi} \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (\sin((n+m)x) + \sin((n-m)x)) dx = 0
\end{aligned}$$

# Fourier együtthatók



Gitárhúrok különböző módusai

A gitárhúr módusai:  $\sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$ , ahol  $L$  a húr hossza. A gitár húr módusaiból tetszőleges állóhullám felépíthető. Az állóhullám kezdeti alakját a pengetés helye határozza meg. Az időbeni fejlődést befolyásolja a gitár rezonátor része.

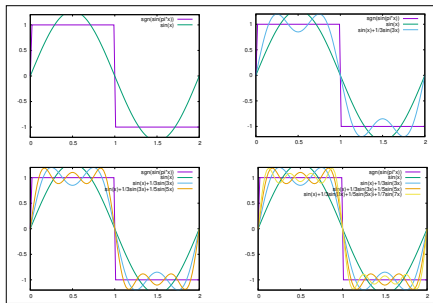
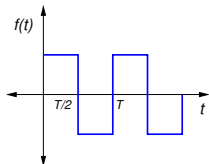


# Fourier együtthatók

Fourier együtthatók:

$$a_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt$$



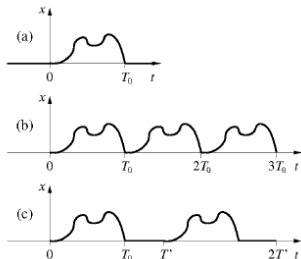
Határozzuk meg egy négyszöghullám Fourier együtthatóit:  $f(t)$  páratlan  $\Rightarrow$  csak szinuszos együtthatók maradnak:

$$a_n = 2 \frac{2}{T} \int_0^{T/2} f(t) \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt = -\frac{2}{n\pi} \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) \Big|_0^{T/2} = \frac{2}{n\pi} (1 - (-1)^n)$$

$$a_{2m+1} = \frac{4}{\pi} \frac{1}{2m+1} \quad \text{csak páratlan együtthatók maradnak}$$

- Lehet-e Fourier sora egy nem periódikus függvénynek?

Tekintsünk egy véges tartójú függvényt és szerkesszünk belőle egy periódikus függvényt.



$$f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) + b_n \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right)$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_0^T f(t) \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt$$

Növeljük a periódusidőt. Ha  $T$ -vel tartunk a végtelenhez, az izolált függvény sorát kapjuk. A periódusidő növekedtével két szomszédos frekvencia közötti különbség csökken:  $\Delta\omega = \frac{2\pi}{T}$ . Vezessünk be új együtthatókat:

$$A_{n,T} = \frac{1}{\pi} \int_0^T f(t) \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt, \quad B_{n,T} = \frac{1}{\pi} \int_0^T f(t) \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt$$

# Fourier transzformáció

$$A_{n,T} = \frac{1}{\pi} \int_0^T f(t) \sin\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt, \quad B_{n,T} = \frac{1}{\pi} \int_0^T f(t) \cos\left(\frac{2n\pi}{T}t\right) dt$$

Írjuk fel a függvény sorát:

$$f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} (A_{n,T} \sin(n\Delta\omega t) + B_{n,T} \cos(n\Delta\omega t)) \Delta\omega$$

Ha  $T \rightarrow \infty$  akkor  $\Delta\omega \rightarrow 0$  és  $n\Delta\omega = \omega$  folytonos változóvá válik és az összegzés helyett integrált alkalmazunk:

$$f(t) = \int_0^{\infty} (A(\omega) \sin(\omega t) + B(\omega) \cos(\omega t)) d\omega$$

A Fourier együtthatók:

$$A(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin(\omega t) dt, \quad B(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos(\omega t) dt$$

Feltételeztük, hogy  $f(t)$  véges tartójú. Általában gyengébb feltétel is elég a Fourier transzformált létezéséhez. Ha a függvény végtelenben nem tűnik el, akkor általában gond van a Fourier transzformáltjával.

# Komplex Fourier transzformáció

$$A(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \sin(\omega t) dt, \quad B(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \cos(\omega t) dt$$

Fejessük ki a szinusz és koszius függvényeket az Euler formula segítségével:

$$\sin(\omega t) = \frac{1}{2i} (e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}), \quad \cos(\omega t) = \frac{1}{2} (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t})$$

és állítsuk elő az  $f(t)$  függvényt:

$$\begin{aligned} f(t) &= \int_0^{\infty} \left( A(\omega) \frac{1}{2i} (e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}) + B(\omega) \frac{1}{2} (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) \right) d\omega \\ &= \int_0^{\infty} \underbrace{\frac{B(\omega) - iA(\omega)}{2}}_{F(\omega)} e^{i\omega t} d\omega + \int_0^{\infty} \underbrace{\frac{B(\omega) + iA(\omega)}{2}}_{F(-\omega)} e^{-i\omega t} d\omega \end{aligned}$$

Itt felhasználtuk, hogy  $A(-\omega) = -A(\omega)$  és  $B(-\omega) = B(\omega)$ .

$$f(t) = \int_0^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega + \int_0^{\infty} F(-\omega) e^{-i\omega t} d\omega = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$



Összefoglalva

## Fourier transzformáció

$$F(\omega) = \frac{B(\omega) - iA(\omega)}{2} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt$$

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

# Komplex Fourier transzformáció

Néhány függvény Fourier transzformáltja:  $e^{i\omega_0 t}$

Korábban láttuk:

$$\lim_{a \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \frac{\sin(ax)}{x} = \delta(x)$$

Számítsuk ki a  $e^{i\omega_0 t}$  Fourier transzformáltját:

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega_0 t} e^{-i\omega t} dt = \lim_{a \rightarrow \infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-a}^a e^{i(\omega_0 - \omega)t} dt = \frac{1}{i2\pi(\omega_0 - \omega)} \left( e^{i(\omega_0 - \omega)a} - e^{-i(\omega_0 - \omega)a} \right)$$

$$\lim_{a \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \frac{\sin((\omega_0 - \omega)a)}{\omega_0 - \omega} = \delta(\omega_0 - \omega)$$

Használjuk a Fourier transzformációra a következő jelölést:

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

Tehát:

$$\mathcal{F}(e^{i\omega_0 t}) = \delta(\omega_0 - \omega)$$

$$\mathcal{F}(\cos(\omega_0 t)) = \frac{1}{2}(\delta(\omega_0 - \omega) + \delta(\omega_0 + \omega)), \quad \mathcal{F}(\sin(\omega_0 t)) = -\frac{i}{2}(\delta(\omega_0 - \omega) - \delta(\omega_0 + \omega))$$

# Komplex Fourier transzformáció tulajdonságai

- Létezik a Fourier transzformáció inverze:

$$\mathcal{F}[f(t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt, \quad \mathcal{F}^{-1}[F(\omega)] = \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega)e^{i\omega t} d\omega$$

$$\mathcal{F}^{-1}[\mathcal{F}[f(t)]] = f(t), \quad \mathcal{F}[\mathcal{F}^{-1}[F(\omega)]] = F(\omega)$$

$$\mathcal{F}^{-1}[\mathcal{F}[f(t)]] = \int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega t} d\omega \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t')e^{-i\omega t'} dt' = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dt' f(t') \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} e^{i\omega(t-t')} d\omega}_{2\pi\delta(t'-t)} = f(t)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[\mathcal{F}^{-1}[F(\omega)]] &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left( \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega')e^{i\omega't} d\omega' \right) e^{-i\omega t} dt \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} d\omega' F(\omega') \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} e^{i(\omega'-\omega)t} dt}_{2\pi\delta(\omega'-\omega)} = F(\omega) \end{aligned}$$

# Komplex Fourier transzformáció tulajdonságai

- A Fourier transzformáció lineáris:  
Tételezzük fel, hogy létezik  $f(t)$  és  $g(t)$  Fourier transzformáltja:  $f(\omega)$ ,  $g(\omega)$ . Ekkor

$$\mathcal{F}[\alpha f(t) + \beta g(t)] = \alpha \mathcal{F}[f(t)] + \beta \mathcal{F}[g(t)]$$

$$\mathcal{F}^{-1}[\alpha f(\omega) + \beta g(\omega)] = \alpha \mathcal{F}^{-1}[f(\omega)] + \beta \mathcal{F}^{-1}[g(\omega)]$$

- $\mathcal{F}[f(t + \tau)] = e^{i\tau\omega} \mathcal{F}[f(t)] = e^{i\tau\omega} F(\omega)$

$$\mathcal{F}[f(t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t + \tau) e^{-i\omega t} dt = e^{i\omega\tau} \underbrace{\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t') e^{-i\omega t'} dt'}_{F(\omega)},$$

ahol  $t' = t + \tau$ .

- Derivált függvény Fourier transzformáltja:  
Tételezzük fel, hogy az  $f(t)$  deriválható és létezik a Fourier transzformáltja:  
 $\mathcal{F}[f(t)] = F(\omega)$ .

$$\mathcal{F}[f'(t)] = i\omega \mathcal{F}[f(t)] = i\omega F(\omega)$$

# Fourier transzformáció tulajdonságai

- $\mathcal{F}[f'(t)] = i\omega\mathcal{F}[f(t)] = i\omega F(\omega)$

A bizonyításhoz végezzünk el egy parciális integrálást:

$$\mathcal{F}[f'(t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f'(t)e^{-i\omega t} dt = \boxed{\frac{1}{2\pi} f(t)e^{i\omega t} \Big|_{-\infty}^{\infty}} + \frac{1}{2\pi} i\omega \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt = i\omega F(\omega)$$

A keretben lévő kifejezés, ha létezik a Fourier transzformált, általában eltűnik. Vannak kivételek!

- Primitív függvény Fourier transzformáltja

$$\mathcal{F}\left[\int f(t)dt\right] = \frac{1}{i\omega}\mathcal{F}[f(t)] = \frac{1}{i\omega}F(\omega)$$

Legyen  $\mathbb{F}(t)$  az  $f(t)$  függvény primitív függvénye:

$$\begin{aligned}\mathcal{F}[F(t)] &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \mathbb{F}(t)e^{-i\omega t} dt = \boxed{\frac{1}{2\pi} \frac{1}{i\omega} \mathbb{F}(t)e^{i\omega t} \Big|_{-\infty}^{\infty}} + \frac{1}{2\pi} \frac{1}{i\omega} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt \\ &= \frac{1}{i\omega}F(\omega)\end{aligned}$$

Az előzőekhez hasonlóan egy jól viselkedő függvény esetében eltűnik a bekeretezett tag, ha ez nem teljesül, akkor alaposabban meg kell vizsgálni a kifejezést.

- Időtükrozés:

$$\mathcal{F}[f(t)] = F(\omega), \quad \mathcal{F}[f(-t)] = F(-\omega)$$

$$\mathcal{F}[f(-t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(-t)e^{-i\omega t} dt = -\frac{1}{2\pi} \int_{\infty}^{-\infty} f(-t)e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{i\omega t} dt = F(-\omega)$$

- Paritás:

Páros függvények:

$$f(t) = f(-t) \Rightarrow F(\omega) = F(-\omega)$$

Páratlan függvények:

$$f(t) = -f(-t) \Rightarrow F(\omega) = -F(-\omega)$$

Páros függvénynek páros, páratlan függvénynek páratlan a Fourier transzformáltja.

# Néhány Fourier transzformált

- Dirac delta Fourier transzformáltja:

$$\mathcal{F}[\delta(t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{2\pi}$$

- Konstans függvény  $f(t) = a$  Fourier transzformáltja:

$$\mathcal{F}[a] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} a e^{-i\omega t} dt = a\delta(\omega)$$

- Lépésfüggvény Fourier transzformáltja:

Tudjuk, hogy a lépésfüggvény a Dirac delta primitív függvénye, használjuk a primitív függvényre vonatkozó szabályt:

$$\mathcal{F}[\Theta(t)] = \frac{1}{i\omega} \mathcal{F}[\delta(t)] + g(\omega) = \frac{1}{2\pi i\omega} + g(\omega)$$

A lépésfüggvény nem tűnik el  $t \rightarrow \infty$ -ben, ezért marad valamilyen  $g(\omega)$  a parciális integrálás során.

- Lépésfüggvény Fourier transzformáltja:

$$\mathcal{F}[\Theta(t)] = \frac{1}{2\pi i\omega} + g(\omega)$$

A lépésfüggvény definíciójából következően:  $\Theta(-t) + \Theta(t) = 1$ . Fourier transzformáljuk mindkét oldalt:

$$\mathcal{F}[\Theta(-t)] + \mathcal{F}[\Theta(t)] = \frac{-1}{2\pi i\omega} + g(\omega) + \frac{1}{2\pi i\omega} + g(\omega) = \delta(\omega)$$

A  $g(\omega)$  függvényt pársonak várjuk el:

$$2g(\omega) = \delta(\omega)$$

Tehát a lépésfüggvény Fourier transzformáltja:

$$\mathcal{F}[\Theta(t)] = \frac{1}{2\pi i\omega} + \frac{1}{2}\delta(\omega)$$



# Néhány Fourier transzformált

- Szignum (előjel) függvény Fourier transzformáltja:

$$\operatorname{sgn}(t) = \begin{cases} -1 & \text{ha } t < 0 \\ 0 & \text{ha } t = 0 \\ 1 & \text{ha } t > 0 \end{cases}, \quad g(t) = \begin{cases} -e^{at} & \text{ha } t < 0 \\ 0 & \text{ha } t = 0 \\ e^{-at} & \text{ha } t > 0 \end{cases}$$

Egyszerűen meggyőződhetünk róla, hogy ha  $a \rightarrow 0$  akkor  $g(t) = \operatorname{sgn}(t)$ .

$$\begin{aligned} \mathcal{F}[g(t)] &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} g(t)e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{2\pi} \left( - \int_{-\infty}^0 e^{(a-i\omega)t} dt + \int_0^{\infty} e^{-(a+i\omega)t} dt \right) \\ &= \frac{1}{2\pi} \left( -\frac{1}{a-i\omega} + \frac{1}{a+i\omega} \right) = \frac{1}{2\pi} \frac{-2i\omega}{a^2 + \omega^2} \end{aligned}$$

$$\lim_{a \rightarrow 0} \mathcal{F}[g(t)] = \mathcal{F}[\operatorname{sgn}(t)] = \frac{1}{i\pi\omega}$$

Másrészt a szignum függvény előállítható a lépés függvénnyel is:

$$\operatorname{sgn}(t) = 2 \left( \Theta(t) - \frac{1}{2} \right). \text{ Tehát}$$

$$\mathcal{F}[\operatorname{sgn}(t)] = 2 \left( \mathcal{F}[\Theta(t)] + \mathcal{F}\left[\frac{1}{2}\right] \right) = 2 \left( \frac{1}{2\pi i\omega} + \frac{1}{2}\delta(\omega) - \frac{1}{2}\delta(\omega) \right) = \frac{1}{i\pi\omega}$$

# Néhány Fourier transzformált

- Haranggörbe Fourier transzformáltja:

$$f(t) = e^{-\frac{t^2}{\tau^2}}$$

Használjuk fel a következő összefüggést:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-(x+z)^2} dx = \sqrt{\pi}, \quad \forall z \in \mathcal{C}$$

$$\mathcal{F}[f(t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{t^2}{\tau^2}} e^{-i\omega t} dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\left(\frac{t^2}{\tau^2} + i\omega t\right)} dt$$

Alakítsuk teljes négyzetté az exponenst:

$$\frac{t^2}{\tau^2} + i\omega t = \left(\frac{t}{\tau} + \frac{i\omega\tau}{2}\right)^2 + \frac{\omega^2\tau^2}{4} \text{ és legyen } x = \frac{t}{\tau}$$

$$\mathcal{F}[f(t)] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-(x + \frac{i\omega\tau}{2})^2} e^{\frac{\omega^2\tau^2}{4}} \tau dx = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \tau e^{\frac{\omega^2\tau^2}{4}}$$

Haranggörbének haranggörbe a Fourier transzformáltja. A haranggörbe szélességét  $\tau$  határozza meg: mennél nagyobb  $\tau$ , annál szélesebb a görbe. A Fourier transzformáltja fordítva viselkedik: mennél nagyobb  $\tau$ , annál keskenyebb a Fourier transzformált.