

Fouriéřova transformace

Fouriéřův řád - každá funkce $f(x)$ s
má stáročnou periodou λ může být složena sumou
harmonických funkcí, jejichž různé díly jsou
celočíslovými zlomky λ .

$$f(x) = c_0 + c_1 \cos\left(\frac{2\pi x}{\lambda} + \varepsilon_1\right) + c_2 \cos\left(\frac{2\pi x}{\lambda} + \varepsilon_2\right) + \dots$$

x může být nahrazeno $x - vt$ pro
případ pohybující se vlny

To lze psát jako

$$f(x) = c_0 + \sum_{m=1}^{\infty} c_m (\cos m k x + \varepsilon_m)$$

$$c_m \cos(m k x + \varepsilon_m) = A_m \cos m k x + B_m \sin m k x =$$

$$= c_m \cos m k x \cos \varepsilon_m - c_m \sin m k x \sin \varepsilon_m$$

$$\Rightarrow A_m = c_m \cos \varepsilon_m \quad B_m = -c_m \sin \varepsilon_m$$

$$\text{oké } c_0 = \frac{A_0}{2}$$

$$f(x) = \frac{A_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} A_m \cos m k x + \sum_{m=1}^{\infty} B_m \sin m k x$$

$$\int_0^{\lambda} f(x) dx = \int_0^{\lambda} \frac{A_0}{2} dx = A_0 \cdot \frac{\lambda}{2} \quad \int_0^{\lambda} \cos m k x dx = \int_0^{\lambda} \sin m k x dx = 0$$

K nalezení A_m, B_m využijeme ortogonalitu
sinusoidálních funkcí

$$\int_0^{\lambda} \sin a k x \cos b k x dx = 0 \quad \int_0^{\lambda} \cos a k x \cos b k x dx = \frac{\lambda}{2} \delta_{ab}$$
$$\int_0^{\lambda} \sin a k x \sin b k x dx = \frac{\lambda}{2} \delta_{ab}$$

Nyni' nyrá'sotíme funkci $f(x)$ funkci $\cos kx$
 a zintegrujeme \int_0^λ

$$\int_0^\lambda f(x) \cos kx dx = A_0 \int_0^\lambda \cos kx dx + \sum_0^\lambda A_m \int_0^\lambda \cos m kx \cos kx dx +$$

$$+ \sum_0^\lambda B_m \int_0^\lambda \sin m kx \cos kx dx = \frac{\lambda}{2} A_m$$

$$\Rightarrow A_m = \frac{2}{\lambda} \int_0^\lambda f(x) \cos m kx dx$$

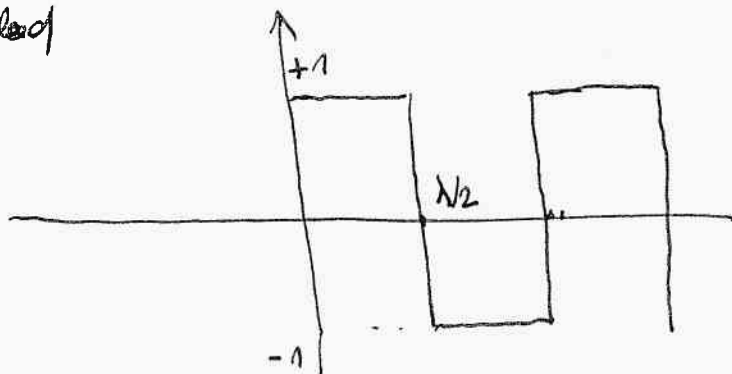
Analogicky pro nyrá'soteni' $f(x) \cdot \sin kx$ $\int_0^\lambda \Rightarrow$

$$\Rightarrow B_m = \frac{2}{\lambda} \int_0^\lambda f(x) \sin m kx dx$$

Je-li $f(x)$ sudá, tj. $f(x) = f(-x) \Rightarrow B_m = 0 \forall m$

Je-li $f(x)$ lichá, tj. $f(x) = -f(-x) \Rightarrow A_m = 0 \forall m$

Pří'klad



$$f(x) = +1 \quad 0 < x < \frac{\lambda}{2}$$

$$-1 \quad \frac{\lambda}{2} < x < \lambda$$

$f(x)$ je lichá $\Rightarrow A_m = 0 \forall m$

$$B_m = \frac{2}{\lambda} \int_0^{\lambda/2} (+1) \cdot \sin m kx dx + \frac{2}{\lambda} \int_{\lambda/2}^\lambda (-1) \sin m kx dx$$

$$B_m = \frac{1}{m\pi} \left[\cos mkx \right]_{-\frac{\lambda}{2}}^0 + \frac{1}{m\pi} \left[-\cos mkx \right]_0^{\lambda/2}$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{1 - \cos m\pi} \qquad \underbrace{\hspace{10em}}_{1 - \cos m\pi}$

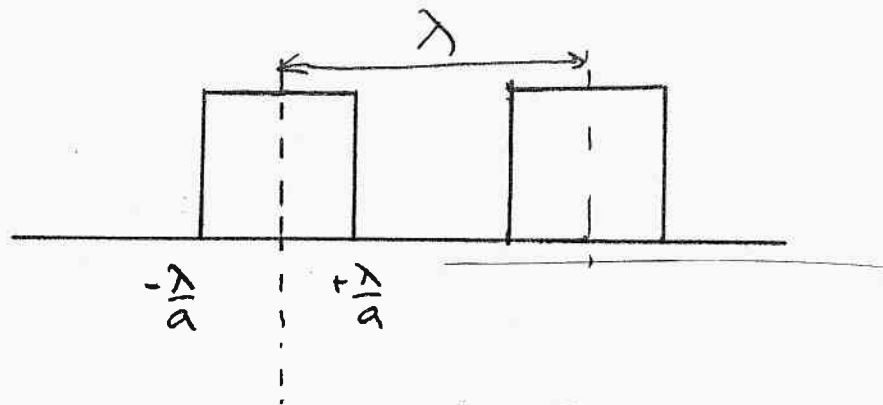
$$\left(\cos \frac{mk\lambda}{2} = \cos m\pi \right) \qquad K = \frac{2K}{\lambda}$$

$$B_m = \frac{2}{m\pi} (1 - \cos m\pi)$$

$$B_1 = \frac{4}{\pi}, \quad B_2 = 0, \quad B_3 = \frac{4}{3\pi}, \quad B_4 = 0, \quad B_5 = \frac{4}{5\pi}$$

Fredriksön's spektrum för pådstämpe
 råde koefficienter B_m . $A_m = 0$ & m
 kvä. lichter påstås funkce

Prillek



Fouriérs transform

$$A_0 = \frac{2}{\lambda} \int_{-\frac{\lambda}{a}}^{+\frac{\lambda}{a}} dx = \frac{2}{\lambda} \cdot \frac{2\lambda}{a} = \frac{4}{a}$$

$$A_m = \frac{2}{\lambda} \int_{-\frac{\lambda}{a}}^{+\frac{\lambda}{a}} \cos mkx dx = \frac{2}{\lambda} \cdot \left[\frac{\sin mkx}{mk} \right]_{-\frac{\lambda}{a}}^{+\frac{\lambda}{a}} =$$

$$= \frac{2}{\lambda} \cdot \left[\frac{\sin mk \cdot \frac{\lambda}{a}}{mk} + \frac{\sin mk \cdot \frac{\lambda}{a}}{mk} \right] =$$

$$= \frac{4}{\lambda} \frac{\sin mk \cdot \frac{\lambda}{a}}{mk} = \frac{4}{\lambda} \frac{\sin \frac{2\pi m}{a}}{m \cdot \frac{2\pi}{a}} \cdot \frac{\lambda}{a}$$

Således får vi $\frac{2\lambda}{a}$ i tredje medlemme

$$\lambda = 1 \text{ cm} \quad a = 4 \Rightarrow \text{Således får vi } \frac{\lambda}{2} ; \delta = \frac{1}{2}$$

Da alle medlemme er funktioner af $f(x)$ får vi

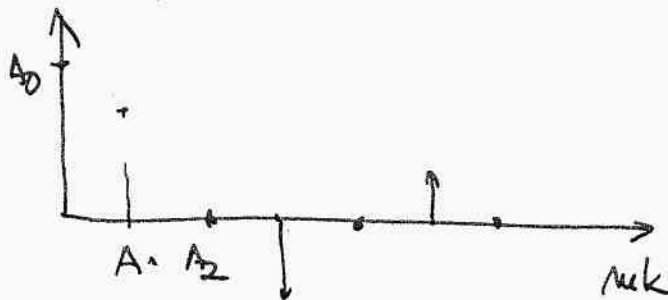
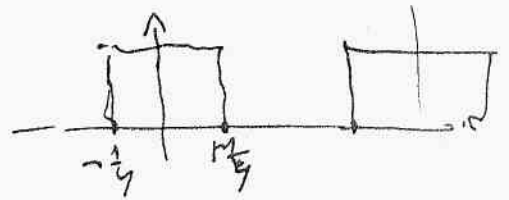
$$f(x) = \frac{4}{a} + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{4}{a} \left(\frac{\sin \frac{2\pi m}{a}}{\frac{2\pi m}{a}} \right)$$

Pro $a = 4, \lambda = 1, A_0 = 1$

$$A_1 = \frac{\sin \frac{\pi}{2}}{\frac{\pi}{2}} = \frac{2}{\pi}$$

$$A_2 = \frac{\sin \pi}{\pi} = 0$$

ata



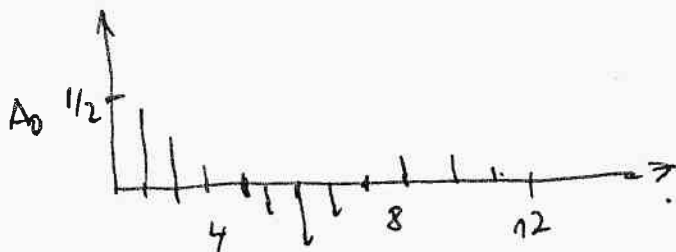
Frekvenčni spektrum
Pulsa

Njuni zvočnik $a = 8, \lambda = 2$

$$\Rightarrow A_0 = \frac{1}{2} \quad A_1 = \frac{1}{2} \cdot \frac{\sin \frac{\pi}{4}}{\frac{\pi}{4}} = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{\frac{\pi}{4}} = \frac{2}{\pi \sqrt{2}}$$

$$\dots$$

$$A_4 = \frac{4}{8} \cdot \frac{\sin k \cdot \frac{2\pi}{8}}{\pi} = \frac{1}{2\pi} \cdot \sin \pi = 0$$



Frekvenčni spektrum
Različni večji
rednosti

$\Gamma \rightarrow \Gamma$

Uvedeny' približ udarup, se při přechodu
od periodické funkce k funkci neperiodické!
dojde k změně frekvencí spektra a
zvazujeme spojitě na spojité. Vedoucí rady,
které představení frekvencí spektra (Am, Bm)
přechází na integrály.

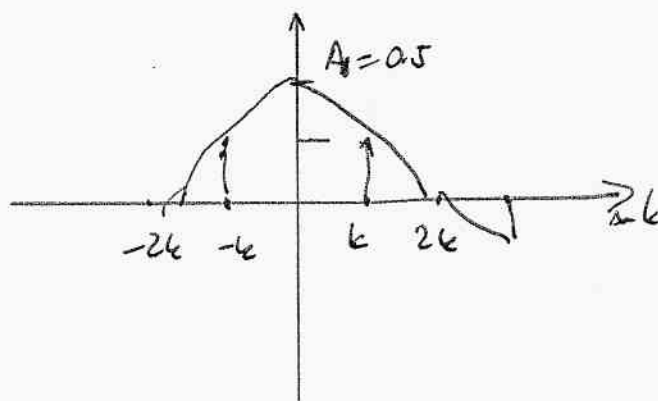
Fourierovy integrály (bez formálních důkazů)

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \left[\int_0^{\infty} A(k) \cos kx dk + \int_0^{\infty} B(k) \sin kx dk \right]$$

$$A(k) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \cos kx dx \quad B(k) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \sin kx dx$$

Veličiny $A(k)$, $B(k)$ reprezentují amplitudy příspěvků sinové a cosinové řady v intervalu úhlové prostoty frekvencí mezi k a $k+dk$.

Frekvencí spektrum je možné prezentovat alternativně pomocí zřícením. Vzhledem k tomu, že $\cos(kx) = \cos(-kx)$ lze rozdělit amplitudu každého příspěvku (kromě $k=0$) na $1/2$ a zabývat ji $2x$ (jednou s dk a jednou se záporným).



V komplexním zápisu

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(k) e^{-ikx} dk$$

$$F(k) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x) e^{ikx} dx$$

$$F(k) = A(k) + iB(k)$$

$F(k)$.. Fourierova transformace $f(x)$

Symbolicky

$$F(k) = \mathcal{F}\{f(x)\}$$

zpět k F .

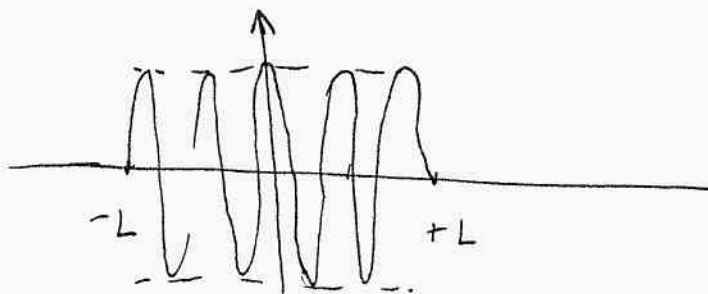
a naopak

$$f(x) = \mathcal{F}^{-1}\{F(k)\} = \mathcal{F}^{-1} \mathcal{F}\{f(x)\}$$

transformace

Příklad

Vypočítejte Fourierovu transformaci funkce



$$E(x) = E_0 \cos k_p x \quad -L \leq x \leq L$$

$$E(x) = 0 \quad \text{kdysi } |x| > L$$

Funkce je sudá $\Rightarrow F(k) = A(k)$

$$A(k) = \int_{-L}^{+L} E_0 \cos k_p x \cos k x \, dx$$

$$A(k) = \int_{-L}^{+L} E_0 \cdot \frac{1}{2} [\cos(k_p+k)x + \cos(k_p-k)x] \, dx$$

$$\cos(k_p+k)x = \cos k_p x \cos k x - \sin k_p x \sin k x$$

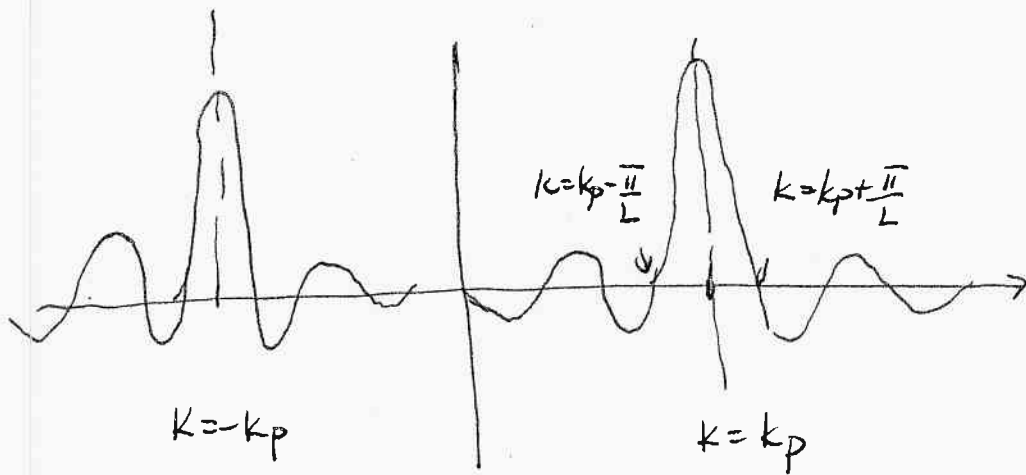
$$\cos(k_p-k)x = \cos k_p x \cos k x + \sin k_p x \sin k x$$

$$A(k) = E_0 \cdot \frac{1}{2} \left[\frac{\sin(k_p+k)L}{k_p+k} + \frac{\sin(k_p-k)L}{k_p-k} \right] =$$

$$= E_0 L \cdot \frac{1}{2} \left[\frac{\sin(k_p+k)L}{(k_p+k)L} + \frac{\sin(k_p-k)L}{(k_p-k)L} - \right.$$

$$\left. - \frac{\sin(k_p+k)(-L)}{(k_p+k)L} - \frac{\sin(k_p-k)(-L)}{(k_p-k)L} \right] =$$

$$= E_0 L [\operatorname{sinc}(k_p+k)L + \operatorname{sinc}(k_p-k)L]$$

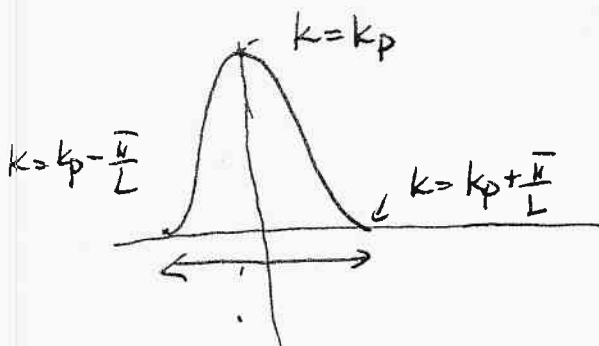


Záporná část.
 Frekvence - řešení
 nemá fyzikální význam

Kladná prostorová frekvence
 - řešení s fyzikálním
 významem

$$\Rightarrow A(k) \sim \text{sinc} \frac{(k_p - k)L}{k_p - k}$$

Prostorová frekvence k_p jež mají největší příspěvek
 do frekvenčního spektra / jsou soustředěny kolem
 nosné frekvence k_p . V časové doméně by tomu
 odpovídala frekvence ω_p . ($E(t) = E_0 \cos \omega_p t$;
 $-T \leq t \leq T$)



$$A(\omega) = E_0 T \text{sinc} \frac{(\omega_p - \omega)T}{\omega_p - \omega}$$

$$\Delta k = \frac{2\pi}{L} \quad \Delta x = 2L \Rightarrow \Delta x \cdot \Delta k = 4\pi$$

$$\text{V časové doméně} \quad \Delta \omega \cdot \Delta t = \frac{2\pi}{T} \cdot 2T = 4\pi$$

$\Rightarrow \Delta x \sim \frac{1}{\Delta k} \quad \Delta \omega \sim \frac{1}{\Delta t} \Leftrightarrow$ kratší pulsy
 obsahují více frekvencí
 ve F. transformaci

Zúžení pulsu v prostoru x (redlnám) vede
k jeho rozšíření v prostoru k (inverzním,
Fourierově)

⇒ k papíru pulsu je potřeba většího počtu
prostorových frekvencí z širšího intervalu.

Zúžení pulsu (časové) vede k nutnosti zahrnutí
širšího frekvencího spektra (puls se stává tzv.
více spektrálně nečistý).

Príklad

Odvodzte komplexnú reprezentáciu formou Fourierových rád.

$$e^{iu} + e^{-iu} = 2\cos u \quad e^{iu} = \cos u + i\sin u$$

$$e^{iu} - e^{-iu} = 2i\sin u$$

$$\begin{aligned} f(x) &= \frac{A_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} A_m \cos mx + \sum_{m=1}^{\infty} B_m \sin mx = \\ &= \frac{A_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} A_m \left(\frac{e^{imx} + e^{-imx}}{2} \right) - i \sum_{m=1}^{\infty} B_m \left(\frac{e^{imx} - e^{-imx}}{2} \right) = \\ &= \frac{A_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} \left(\frac{A_m - iB_m}{2} \right) e^{imx} + \sum_{m=1}^{\infty} \left(\frac{A_m + iB_m}{2} \right) e^{-imx} = \\ &= \frac{A_0}{2} + \sum_{m=1}^{\infty} C_m e^{imx} + \sum_{m=1}^{\infty} C_{-m} e^{-imx} \end{aligned}$$

$$C_m = \frac{A_m - iB_m}{2} \quad C_{-m} = \frac{A_m + iB_m}{2} \quad C_0 = \frac{A_0}{2}$$

$$A_m = \frac{2}{\lambda} \int_0^{\lambda} f(x) \cos mx \, dx \quad m \rightarrow -m \quad A_{-m} = A_m \quad (\text{sudost } \cos mx)$$

$$B_m = \frac{2}{\lambda} \int_0^{\lambda} f(x) \sin mx \, dx \quad B_{-m} = -B_m \quad (\text{lichost } \sin mx)$$

$$\Rightarrow C_{-m} = C_m$$

$$f(x) = \sum_{m=-\infty}^{+\infty} C_m e^{imx}$$

$$C_m = \frac{2}{\lambda} \int_0^{\lambda} f(x) e^{-imx} \, dx$$