

SZEREG FOURIERA

$x(t)$, $t \in \mathbb{R}$ – sygnał okresowy o okresie T

Przebieg $x(t)$ przedstawiamy w postaci nieskończonej sumy *składowych harmoniczných* o postaci:

$$x_n(t) = A_n \cos(\omega_n t + \varphi_n) = A_n \cos(2\pi f_n t + \varphi_n), n = 1, 2, \dots \quad (*)$$

gdzie:

A_n – amplituda n -tej składowej harmoniczných

f_n – częstotliwość n -tej składowej harmoniczných ($\omega_n = 2\pi f_n$ - pulsacja)

φ_n – faza początkowa n -tej składowej harmoniczných

Rozwijając (*) otrzymujemy

$$x_n(t) = a_n \cos(2\pi f_n t) + b_n \sin(2\pi f_n t), a_n = A_n \cos(\varphi_n), b_n = -A_n \sin(\varphi_n)$$

$$A_n = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}, \varphi_n = -\operatorname{arctg}\left(\frac{b_n}{a_n}\right)$$

Szereg trygonometryczny Fouriera

Trygonometryczny szereg Fouriera dla przebiegów okresowych ma postać:

$$x(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(n\omega_0 t + \varphi_n), \omega_n = n\omega_0$$

lub równoważnie:

$$x(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \sin(n\omega_0 t)]$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \cos(n\omega_0 t) dt - \text{współczynniki widma parzystego}$$

$$b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) \sin(n\omega_0 t) dt - \text{współczynniki widma nieparzystego}$$

Sygnał parzysty ma zawsze widmo parzyste ($b_n=0$), natomiast sygnał nieparzysty – widmo nieparzyste ($a_n=0$).

Szereg zespolony Fouriera

$$\text{Wzory Eulera: } \cos(x) = \frac{e^{jx} + e^{-jx}}{2}, \sin(x) = \frac{e^{jx} - e^{-jx}}{2j}$$

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{jn\omega_0 t}, c_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt \quad c_n - \text{amplituda zespolona}$$

Pomiędzy szeregiem trygonometrycznym a zespolonym zachodzą związki:

$$a_n = c_n + c_{-n} = c_n + c_n^* = 2 \operatorname{Re}(c_n)$$

$$b_n = j(c_n - c_{-n}) = j(c_n - c_n^*) = -2 \operatorname{Im}(c_n)$$

$$c_n = c_{-n}^*$$

$$A_n = 2|c_n| = \sqrt{a_n^2 + b_n^2}$$

Widmo amplitudowe: $\{|c_n|, n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots\}$

Widmo fazowe:

$$\varphi_n = \begin{cases} \arg(c_n) & \text{gdy } \operatorname{Im}(c_n) \neq 0 \\ 0 & \text{gdy } \operatorname{Im}(c_n) = 0, \operatorname{Re}(c_n) \geq 0 \\ \pi \cdot \operatorname{sgn}(n) & \text{gdy } \operatorname{Im}(c_n) = 0, \operatorname{Re}(c_n) < 0 \end{cases}$$

Wykres widma otrzymanego z trygonometrycznego szeregu Fouriera nie zawiera częstotliwości ujemnych. Widmo otrzymane z szeregu zespolonego zawiera zarówno częstotliwości dodatnie, jak i ujemne.

Widmo mocy: $\{|c_n|^2, n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots\}$

Własności zespolonego szeregu Fouriera

Liniowość

$$x_1(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{jn\omega_0 t}, \quad x_2(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} d_n e^{jn\omega_0 t}$$

$$x(t) = C \cdot x_1(t) + D \cdot x_2(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} (C \cdot c_n + D \cdot d_n) e^{jn\omega_0 t}$$

Przesunięcie w czasie

$$x_1(t) = x(t - t_0) +$$

$$x_1(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{jn\omega_0(t-t_0)} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} c_n e^{jn\omega_0 t_0} e^{jn\omega_0 t}$$

Twierdzenie Parsewala

Wartość średnia mocy przebiegu periodycznego wyliczona w dziedzinie czasu jest równa sumie mocy składowych harmonicznym oraz mocy składowej stałej.

$$P = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x^2(t) dt = A_0^2 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{A_n^2}{2} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} |c_n|^2$$

Zależności energetyczne mogą służyć do oceny dokładności przybliżenia kształtu danego przebiegu przez sumy cząstkowe szeregu Fouriera. Miarą takiego przybliżenia może być *odchylenie standardowe*.

$$\sigma_m^2 = \frac{1}{T} \int_0^T \{x(t) - x_m(t)\}^2 dt$$

gdzie:

$$x(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(n\omega_0 t + \varphi_n), \quad x_m(t) = A_0 + \sum_{n=1}^m A_n \cos(n\omega_0 t + \varphi_n)$$

$$\sigma_m^2 = \sum_{n=m+1}^{\infty} \frac{A_n^2}{2}$$

Błąd średniokwadratowy jest równy sumie mocy pominiętych składowych harmonicznych.