## 1 Harmonični signali in njihova predstavitev z vektorji – kazalci

Osnovni harmonični signal predstavlja kosinusna časovna odvisnost

$$x(t) = A\cos\omega t . \tag{1.1}$$

Časovni diagram tega signala je prikazan na sliki 1.1, in sicer v odvisnosti od faznega kota in



Slika 1.1 – Kosinus z amplitudo A v odvisnosti od faznega kota  $\omega t$  in časa t od časa. Zvezo med faznim kotom  $\omega t$  in časom predstavlja krožna frekvenca

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T},\tag{1.2}$$

Enota krožne frekvence je radian/s. Ker enote za kot (radian) običajno ne pišemo, je enota krožne frekvence s<sup>-1</sup>, za razliko od enote za frekvenco, ki je Hz. Kot izražen v radianih ustreza dolžini krožnega loka na enotskem krogu z radijem r = 1. Trenutno vrednost signala x(t) lahko predstavimo s projekcijo vektorja  $\mathbf{r}(t)$  na os x v ravnini (x, y). Vektor  $\mathbf{r}(t)$  z dolžino A, se enakomerno vrti okoli koordinatnega izhodišča s kotno hitrostjo  $\omega$  (slika 1.2).



Slika 1.2 – Predstavitev kosinusnega signala s projekcijo rotirajočega vektorja

Ob času t = 0 leži kazalec v smeri osi x, zato je njegova projekcija +A, kar predstavlja maksimalno pozitivno vrednost kosinusnega signala. Na sliki 1.3 so prikazani položaji tega vektorja v treh značilnih časih in z njimi povezanimi faznimi koti. Ustrezno povezavo lahko poiščemo z časovnim diagramom na sliki 1.1.





V kolikor harmonični signal nima ob času t = 0 maksimuma, ga lahko zapišemo z ustreznim premikom osnovne funkcije

$$x(t) = A\cos(\omega t - \varphi). \tag{1.3}$$

Časovni diagram in ustrezna predstavitev s kazalcem sta prikazana na slikah 1.4 in 1.5 .





Slika 1.5 – Položaj kazalca v trenutku t = 0

Iz obeh slik vidimo, da zakasnitev signala lahko predstavimo z ustreznim izhodiščnim položajem kazalca  $\mathbf{r}(t)$ . Ker velja

$$\sin x = \cos\left(x - \frac{\pi}{2}\right),\tag{1.4}$$

prikažemo signal  $x(t) = \sin \omega t$ , kot kazalec z začetno fazo  $-\pi/2$ , kar je prikazano na slikah 1.6 in 1.7.



Slika 1.7 – Položaj kazalca, ki predstavlja  $\sin \omega t$  ob času t = 0 in nekaj trenutkov kasneje.

Iz slike 1.7 nazorno vidimo, da mora biti začetna faza kazalca  $-\pi/2$ . Na ta način projekcija kazalca raste s časom in je za  $0 < \omega t < \pi$  pozitivna.

Opisovanje harmoničnih signalov istih frekvenc a različnih amplitud in faz z ustreznimi vektorji oz. kazalci ob času t = 0, omogoča poenostavljeno računanje različnih kombinacij takšnih signalov. Pri tem uporabljamo pravila, ki veljajo za aritmetiko ravninskih vektorjev. Na sliki 1.8 je prikazano seštevanje dveh ortogonalnih signalov

$$y(t) = x(t) + y(t) = A\cos\omega t + B\sin\omega t = C\cos(\omega t - \varphi).$$
(1.5)

Z uporabo pravil za seštevanje ortogonalnih vektorjev dobimo amplitudo C s Pitagorovim pravilom

$$C = \sqrt{A^2 + B^2} , (1.6)$$

kot  $\varphi$  pa iz razmerja komponent

$$\varphi = \operatorname{arctg} \frac{B}{A} + m\pi . \tag{1.7}$$

kjer je

$$m = \begin{cases} 0 \text{ za } A \ge 0\\ 1 \text{ za } A < 0 \end{cases}$$
(1.8)

Zaloga vrednosti funkcije arctg  $[-\pi/2, \pi/2]$  ne pokriva kotov  $\varphi$ , ki ležijo v drugem in tretjem kvadrantu, zato v enačbi (1.7) nastopa člen  $m\pi$ , ki vpliva na rezultat, če je amplituda kosinusne komponente negativna.



Slika 1.8 – Ilustracija seštevanja sinusnega in kosinusnega signala

Na podoben način, kot poteka seštevanje, lahko poljuben harmonični signal razstavimo na njegovi ortogonalni (tudi kvadraturni) komponenti (kosinus in sinus) z uporabo adicijskega izreka za kosinus

$$C\cos(\omega t - \varphi) = C[\cos\omega t\cos\varphi + \sin\omega t\sin\varphi] = (C\cos\varphi)\cos\omega t + (C\sin\varphi)\sin\omega t = .(1.9)$$
$$= A\cos\omega t + B\sin\omega t$$

Takšno razstavljanje je prikazano na sliki z uporabo geometrijske ponazoritve.



Slika 1.9 - Razstavljanje signala na kvadraturni komponenti

## 2 Eksponentna funkcija z imaginarnim eksponentom

Imaginarna enota j je definirana kot vrednost, ki izpolnjuje enačbo

$$j^2 = -1$$
. (2.1)

Ker je enačba drugega reda, je njena rešitev tudi –*j*. Z uvedbo imaginarne enote se nam razširi številska premica realnih števil v kompleksno ravnino. Vsako število je predstavljeno z realno in kompleksno komponento. Računanje s kompleksnimi števili je preprosto, dokler uporabljamo le osnovne algebrske operacije, kot so seštevanje, množenje in potenciranje. Za zgled si oglejmo množenje kompleksnih števil:

$$(3+2j)(5-j) = 3 \cdot 5 + 2j \cdot 5 - 3 \cdot j - 2 \cdot j^2 = 15 + 10j - 3j + 2 = 17 + 7j$$
(2.2)

Vprašanje vrednosti transcendentnih funkcij za imaginarne oz. kompleksne argumente, rešimo z uporabo funkcijskih potenčnih vrst (Taylorjeva potenčna vrsta). Eksponentno funkcijo lahko zapišemo v obliki neskončne vrste

$$\exp(x) = e^{x} = 1 + \frac{x}{1!} + \frac{x^{2}}{2!} + \frac{x^{3}}{3!} + \frac{x^{4}}{4!} + \dots$$
(2.3)

V enačbo (2.3) vstavimo namesto realne vrednosti čisto imaginarno vrednost jx in pri tem upoštevamo definicijo imaginarne enote (2.1) pri računanju potenc

$$(jx)^{2} = j^{2}x^{2} = -x^{2}$$
  

$$(jx)^{3} = j^{3}x^{3} = -jx^{3}$$
  

$$(jx)^{4} = j^{4}x^{4} = x^{4}$$
  
(2.4)

Višje cele potence se ponavljajo po modulu 4, saj velja

$$j^{n+4k} = j^n j^{4k} = j^n \left(j^4\right)^k = j^n 1^k = j^n \quad \text{za } k \in \mathbb{Z},$$
(2.5)

kjer  $\mathbb{Z}$  označuje množico celih števil {..., -2, -1, 0, 1, 2, 3,...}. Z upoštevanjem pravil (2.4) in (2.5) dobimo iz enačbe (2.3)

(2.9)

$$e^{jx} = 1 + \frac{jx}{1!} + \frac{(jx)^2}{2!} + \frac{(jx)^3}{3!} + \frac{(jx)^4}{4!} + \dots = 1 + j\frac{x}{1!} - \frac{x^2}{2!} - j\frac{x^3}{3!} + \frac{x^4}{4!} + j\frac{x^5}{5!} \dots =$$

$$= \left(1 - \frac{x^2}{2!} + \frac{x^4}{4!} - \frac{x^6}{6!} + \dots\right) + j\left(\frac{x}{1!} - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \frac{x^7}{7!} + \dots\right)$$
(2.6)

V prvem oklepaju, ki predstavlja realno komponento števila  $e^{ix}$  je potenčna vrsta funkcije  $\cos x$ , v drugem oklepaju pa je vrsta za funkcijo  $\sin x$ . Enačbo (2.6) predstavlja *Eulerjevo formulo* za kompleksna števila, ki jo kratko zapišemo

$$e^{jx} = \cos x + j\sin x \,. \tag{2.7}$$

Iz Eulerjeve formule (2.7) lahko ugotovimo sledeča dejstva:

•  $e^{jx}$  je kompleksno število z absolutno vrednostjo 1

$$|e^{jx}| = |\cos x + j\sin x| = \cos^2 x + \sin^2 x = 1, \qquad (2.8)$$

- vektor, ki v kompleksni ravnini prestavlja število  $e^{ix}$  oklepa z realno osjo kot x, zato ponavadi vrednost imaginarne komponente eksponenta označujemo z grškimi črkami, ki jih običajno uporabljamo za kote. Na sliki 2.1 je predstavitev števila  $e^{i\varphi}$  v kompleksni ravnini
- zaradi periodičnosti funkcij sinus in kosinus je eksponentna funkcija imaginarnega eksponenta periodična s periodo  $2\pi$



Slika 2.1 – Grafična predstavitev števila  $z = e^{j\varphi}$  v ravnini kompleksnih števil Iz slike 2.1 vidimo, da lahko značilna števila na enotskem krogu izrazimo v eksponentni

obliki oziroma s faznim kotom

$$1 = e^{0} = e^{j2k\pi}$$

$$j = e^{j\frac{\pi}{2}} = e^{j\frac{\pi}{2} + j2k\pi}$$

$$-1 = e^{\pm j\pi} = e^{j(2k+1)\pi}$$

$$-j = e^{-j\frac{\pi}{2}} = e^{-j\frac{\pi}{2} + j2k\pi}$$
(2.10)

Na osnovi Eulerjeve formule (2.7) lahko vsako število zapišemo v tako imenovani polarni obliki, t. j. z absolutno vrednostjo in polarnim kotom

$$z = \operatorname{Re}(z) + j \operatorname{Im}(z) = a + jb = re^{j\varphi}$$

$$r = |z| = \sqrt{\operatorname{Re}(z)^{2} + \operatorname{Im}(z)^{2}} = \sqrt{a^{2} + b^{2}}$$

$$\varphi = \operatorname{arctg} \frac{\operatorname{Im}(z)}{\operatorname{Re}(z)} + (2k + m)\pi = \operatorname{arctg} \frac{b}{a} + (2k + m)\pi . \qquad (2.11)$$

$$m = \begin{cases} 0 \leftarrow a \ge 0\\ 1 \leftarrow a < 0 \end{cases}, \quad k \in \{\dots, -2, -1, 0, 1, 2, \dots\}$$

Pri določanju kota  $\varphi$  na osnovi realne in imaginarne komponente moramo ponovno upoštevati, da glavna veja funkcije arctg zajema le vrednosti kotov med  $-\pi/2$  in  $\pi/2$ , s katerimi pokrijemo le kompleksna števila, ki imajo pozitivno realno komponento. Števila z negativno realno komponento imajo polarni kot  $\varphi$  na intervalu ( $\pi/2$ ,  $3\pi/2$ ). Zaradi periodičnosti eksponentne funkcije v obsegu kompleksnih števil (2.9) ima vsako kompleksno število z neskončno možnih polarnih kotov  $\varphi$ .



Slika 2.2 – Polarni zapis kompleksnega števila

## 3 Eksponentni zapis harmoničnih signalov

Iz Eulerjeve formule (2.7) sledi

$$e^{jx} + e^{-jx} = (\cos x + j\sin x) + (\cos(-x) + j\sin(-x)).$$
(3.1)

Ker je kosinus soda funkcija

$$\cos(-x) = \cos x \,, \tag{3.2}$$

sinus pa je liha funkcija

$$\sin(-x) = -\sin x, \qquad (3.3)$$

se imaginarni dela v desni strani enačbe (3.1) uničita. dobimo

$$e^{jx} + e^{-jx} = 2\cos x \,. \tag{3.4}$$

Enačbo (3.4) obrnemo in izrazimo kosinus z eksponentno funkcijo s čisto imaginarnim eksponentom

$$\cos x = \frac{e^{jx} + e^{-jx}}{2}.$$
 (3.5)

Če namesto vsote kompleksnih števil v (3.1) izračunamo razliko, dobimo

$$e^{jx} - e^{-jx} = 2j\sin x (3.6)$$

in od tod

$$\sin x = \frac{e^{jx} - e^{-jx}}{2j}.$$
(3.7)

Z uporabo zveze (3.5) lahko kosinusni signal predstavimo kot vsoto dveh kompleksnih števil (kazalcev z dolžino  $\frac{1}{2}$ ), ki se s kotno hitrostjo  $\omega$  vrtita v nasprotnih smereh

 $x(t) = \cos(\omega t) = \frac{1}{2}e^{j\omega t} + \frac{1}{2}e^{-j\omega t}.$  (3.8)



Slika 3.1 – Vsota dveh nasprotno vrtečih kazalcev je realna

Iz slike 3.1 vidimo, da v trenutku t = 0 oba kazalca oklepata kot 0, njuna vsota pa je maksimalna. Z ustreznim faznim zasukom lahko na enak način predstavimo tudi sinusni signal. Uporabimo enačbo (3.7) in vanjo vstavimo vrednosti za *j* in -*j* zapisane s faznim kotom (2.10)

$$x(t) = \sin \omega t = \frac{1}{2j} e^{j\omega t} - \frac{1}{2j} e^{-j\omega t} = \frac{1}{2} (-j) e^{j\omega t} + \frac{1}{2} j e^{-j\omega t} =$$

$$= \frac{1}{2} e^{-j\frac{\pi}{2}} e^{j\omega t} + \frac{1}{2} e^{j\frac{\pi}{2}} e^{-j\omega t}$$
(3.9)

Sinusni signal dobimo kot vsoto dveh kazalcev z dolžino ½ in začetno fazo  $\varphi = \pm \pi/2$ . Kazalec, ki se vrti v pozitivnem smislu (+ $\omega$ ), ima fazo - $\pi/2$ , kot je razvidno iz slike 3.2.

Za realne signale je faza kazalca z negativno frekvenco vedno nasprotno enaka fazi kazalca s pozitivno frekvenco, zato zadostuje, da signale opisujemo le s fazo pri pozitivni frekvenci. Fizikalno resnične so le pozitivne frekvence. Z uvedbo pojma negativne frekvence se poenostavi obravnavanje različnih signalov in njihovih spektrov, ker so pravila za računanje z eksponentno funkcijo bolj preprosta, kot so pravila in lastnosti trigonometričnih funkcij.



Slika 3.2 – Položaj kazalcev signala sin $\omega t$  ob času t = 0 in  $\omega t = \frac{\pi}{7}$ 

## 4 Fouriereva analiza

## Kompleksna Fouriereva vrsta

Periodičen signal x(t) s periodo T lahko predstavimo s Fourierevo kompleksno vrsto

$$x(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} X_k e^{jk\omega_0 t}, \quad k \in \mathbb{Z},$$
(4.1)

kjer je osnovna krožna frekvenca določena s periodo signala

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{T} = 2\pi f . \tag{4.2}$$

Koeficiente kompleksne vrste  $X_k$  izračunamo z enačbo

$$X_{k} = \frac{1}{T} \int_{\tau}^{t+T} x(t) e^{-jk\omega_{0}t} .$$
(4.3)

Začetni čas  $\tau$ , ki je spodnja meja integrala v (4.3) je poljuben. Izberemo ga tako, da poenostavimo računanje integrala.

Koeficienti  $X_k$  so v splošnem kompleksne vrednosti, ki predstavljajo spekter signala x(t)

$$X_k = |X_k| e^{j\Phi_k} \tag{4.4}$$

Za koeficiente realnih signalov (vrednost signala je realna vrednost) velja, da sta koeficienta z enako absolutno vrednostjo indeksa kompleksno konjugiran par

$$X_{-k} = X_k^*, (4.5)$$

in iz tega sledi, da je amplitudni spekter soda funkcija diskretne spremenljivke k

$$\left|X_{-k}\right| = \left|X_{k}\right|.\tag{4.6}$$

Fazni spekter pa je liha funkcija

$$\Phi_{-k} = -\Phi_k \,. \tag{4.7}$$

### Fouriereva trigonometrična vrsta

#### Osnovna oblika-koeficienti $a_0, a_k$ in $b_k$

Periodične signale x(t) lahko predstavimo tudi kot vsoto enosmerne in neskončno vsoto osnovne in višjih harmonskih komponent, ki jih zapišemo s trigonometričnima funkcijama sinus in kosinus

$$x(t) = a_0 + \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos(k\omega_0 t) + \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin(k\omega_0 t)$$
(4.8)

Za razliko od kompleksne vrste imamo tu tri formule za izračun koeficientov. Koeficient  $a_0$  predstavlja enosmerno vrednost, zato ga izračunamo kot povprečno vrednost signala

$$a_0 = \frac{1}{T} \int_{\tau}^{\tau+T} x(t) dt \,.$$
(4.9)

Koeficiente  $a_k$  in  $b_k$  izračunamo ločeno z različnima izrazoma

$$a_{k} = \frac{2}{T} \int_{\tau}^{\tau+T} x(t) \cos(k\omega_{0}t) dt , \qquad (4.10)$$

$$b_{k} = \frac{2}{T} \int_{\tau}^{\tau+T} x(t) \sin(k\omega_{0}t) dt , \qquad (4.11)$$

kjer je  $\omega_0$  krožna frekvenca osnovne harmonske komponente določene z osnovno periodo (4.2)

Če je periodični signal soda funkcija

$$x(-t) = x(t) \tag{4.12}$$

potem velja

$$b_k = 0 \quad k = 1, 2, 3, \dots$$
 (4.13)

Če je signal x(t) liha funkcija časa

$$x(-t) = -x(t)$$
 (4.14)

potem velja

$$a_k = 0 \quad k = 0, 1, 2, \dots$$
 (4.15)

#### Druga oblika trigonometrične Fourireve vrste

Kosinusni in sinusni signal iste harmonske komponente lahko združimo v en sam kosinusni signal z amplitudo  $c_k$  in fazo  $\varphi_k$ . Amplitudni spekter  $c_k$  in fazni spekter  $\varphi_k$  izračunamo iz koeficientov  $a_k$  in  $b_k$  iz enačbe

$$a_k \cos(k\omega_0 t) + b_k \sin(k\omega_0 t) = c_k \cos(k\omega_0 t - \varphi_k).$$
(4.16)

Za kosinus na desni strani enačbe uporabimo adicijski izrek in dobimo

$$a_k = c_k \cos \varphi_k$$

$$b_k = c_k \sin \varphi_k$$
(4.17)

Iz tega sistema enačb izračunamo amplitudo in fazo

$$c_{k} = \sqrt{a_{k}^{2} + b_{k}^{2}}$$

$$\varphi_{k} = \operatorname{arctg} \frac{b_{k}}{a_{k}} + m \cdot \pi \qquad m = \begin{cases} 0 \Leftarrow a_{k} \ge 0 \\ 1 \Leftarrow a_{k} < 0 \end{cases}$$

$$(4.18)$$

Koeficient  $c_0$  je enosmerna komponenta in je enak  $a_0$ . S koeficienti  $c_0$ ,  $c_k$  in  $\varphi_k$  zapisana Fouriereva vrsta se glasi

$$x(t) = c_0 + \sum_{k=1}^{\infty} c_k \cos(k\omega_0 t - \varphi_k)$$
(4.19)

## Zveze med koeficienti kompleksne in trigonometrične Fouriereve vrste

V zapisu s kompleksno vrsto predstavljata koeficienta pri frekvenci  $k\omega_0$  in  $-k\omega_0$  k-to harmonsko komponento

$$X_{k}e^{jk\omega_{0}t} + X_{-k}e^{-jk\omega_{0}t} = |X_{k}|e^{j\Phi_{k}}e^{jk\omega_{0}t} + |X_{k}|e^{-j\Phi_{k}}e^{-jk\omega_{0}t} = |X_{k}|(e^{j(k\omega_{0}t+\Phi_{k})} + e^{-j(k\omega_{0}t+\Phi_{k})}) = 2|X_{k}|\cos(k\omega_{0}t+\Phi_{k})$$
(4.20)

Iz primerjave z (4.16) dobimo zveze

$$|X_k| = |X_{-k}| = \frac{c_k}{2}$$
  $k = 1, 2, 3, ...$  (4.21)

$$X_0 = c_0 \tag{4.22}$$

$$\Phi_k = -\varphi_k \tag{4.23}$$

#### Parsevalov stavek – povprečna moč periodičnega signala

$$P_{x} = \frac{1}{T} \int_{\tau}^{\tau+T} x^{2}(t) dt = \sum_{k=-\infty}^{\infty} |X_{k}|^{2} =$$

$$= c_{0}^{2} + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} c_{k}^{2} = a_{0}^{2} + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_{k}^{2} + b_{k}^{2}\right)$$
(4.24)

# Fouriereva transformacija

Definicija:

$$X(\omega) = \mathcal{F}[x(t)] = \int_{-\infty}^{\infty} x(t)e^{-j\omega t}dt$$
(4.25)

$$X(\omega) = \operatorname{Re}(X(\omega)) + j\operatorname{Im}(X(\omega)) = |X(\omega)|e^{j\Phi(\omega)}$$
(4.26)

Inverzna FT:

$$x(t) = \mathcal{F}^{-1} \left[ X(\omega) \right] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} X(\omega) e^{j\omega t} d\omega$$
(4.27)

Za Fouriereva para časovnih signalov in njunih spektrov

$$\begin{array}{c} x(t) \xleftarrow{FT} X(\omega) \\ y(t) \xleftarrow{FT} Y(\omega) \end{array} \tag{4.28}$$

veljajo naslednja pravila:

1. Linearnost

$$ax(t) + by(t) \xleftarrow{FT} aX(\omega) + bY(\omega)$$
 (4.29)

2. Zrcaljenje časovne osi

$$x(-t) \xleftarrow{FT} X(-\omega) \tag{4.30}$$

3. Časovno skaliranje

$$x(at) \xleftarrow{FT} \frac{1}{|a|} X\left(\frac{\omega}{a}\right)$$
(4.31)

4. Časovni premik

$$x(t \pm t_0) \xleftarrow{FT} X(\omega) e^{\pm j\omega t_0}$$
(4.32)

5. Frekvenčni premik - modulacija

$$x(t)e^{\pm j\omega_0 t} \xleftarrow{FT} X(\omega \mp \omega_0)$$
(4.33)

6. Odvajanje po času

$$\frac{dx(t)}{dt} \xleftarrow{FT} j\omega X(\omega)$$

$$\frac{d^{n}x(t)}{dt^{n}} \xleftarrow{FT} (j\omega)^{n} X(\omega)$$
(4.34)

7. Integral časovne funkcije

$$\int_{-\infty}^{t} x(\tau) d\tau \longleftrightarrow_{j\omega}^{FT} + \pi X(0)\delta(\omega)$$
(4.35)

8. Transform produkta

$$x(t)y(t) \xleftarrow{FT} \frac{1}{2\pi} X(\omega) \otimes Y(\omega)$$

$$X(\omega) \otimes Y(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} X(\lambda)Y(\omega - \lambda)d\lambda$$
(4.36)

9. Transform konvolucije

$$x(t) \otimes y(t) \xleftarrow{FT} X(\omega) Y(\omega)$$

$$x(t) \otimes y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) y(t-\tau) d\tau$$
(4.37)

10. Dualnost

$$X(t) \xleftarrow{FT} 2\pi x(-\omega) \tag{4.38}$$

## Parsevalov stavek – normalizirana energija aperiodičnih signalov

$$E_{x} = \int_{-\infty}^{\infty} x^{2}(t)dt = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |X(\omega)|^{2} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} S(\omega)d\omega$$

$$E_{x} = \int_{-\infty}^{\infty} S(f)df = 2\int_{0}^{\infty} S(f)df$$
(4.39)