

1 Određivanje odziva na prostoperiodičnu pobudu

1.1 Prostoperiodična pobuda

Prostoperiodične veličine predstavljamo trigonometrijskim funkcijama. Koristićemo kosinusnu funkciju, kao u primjeru

$$x(t) = X_m \cos(\omega t + \gamma). \quad (1)$$

U ovoj jednačini X_m je *amplituda*, odnosno, maksimalna vrijednost prostoperiodične veličine, ω (*kružna učestanost/frekvencija*), a γ *početna faza* prostoperiodične veličine. *Period* prostoperiodične veličine je $T = \frac{2\pi}{\omega}$, a frekvencija $f = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi}$. Veličina $\omega t + \gamma$ je *trenutna faza* prostoperiodične veličine. Kružna učestanost je izvod trenutne faze po vremenu. Za karakterisanje prostoperiodičnih veličina često se koristi i njihove *efektivna vrijednost* (Root Mean Square – RMS)

$$X = \sqrt{\frac{1}{T} \int_0^T x^2(t) dt} = \frac{X_m}{\sqrt{2}}. \quad (2)$$

Napon prostoperiodičnog naponskog generatora je oblika

$$u_g(t) = U_m \cos(\omega t + \theta) = \sqrt{2}U \cos(\omega t + \theta), \quad (3)$$

gdje su U_m i U , amplituda i efektivna vrijednost napona, respektivno. Struja prostoperiodičnog strujnog generatora je oblika

$$i_g(t) = I_m \cos(\omega t + \psi) = \sqrt{2}I \cos(\omega t + \psi), \quad (4)$$

gdje su I_m i I , amplituda i efektivna vrijednost struje, respektivno.

Fazna razlika između dvije prostoperiodične veličine jednaka je razlici njihovih trenutnih faza. Npr. fazna razlika napona i struje datih prethodnim izrazima je

$$\varphi = (\omega t + \theta) - (\omega t + \psi) = \theta - \psi. \quad (5)$$

Dakle, fazna razlika prostoperiodičnih veličina iste učestanosti ne zavisi od vremena već je u svakom trenutku jednaka razlici njihovih početnih faza. Vremenska razlika je

$$\tau = \frac{\varphi}{\omega} = \frac{\theta - \psi}{\omega}. \quad (6)$$

Ako je fazna razlika dvije prostoperiodične veličine nula onda su te veličine u *fazi*. Ako je fazna razlika $\varphi = \frac{\pi}{2}$, veličine su u *kvadraturi*.

Prostoperiodična pobuda koja se uključuje u kolo u trenutku $t = 0$ se može prikazati kao

$$u_g(t) = \sqrt{2}U \cos(\omega t + \theta) h(t), \quad (7)$$

odnosno,

$$i_g(t) = \sqrt{2}I \cos(\omega t + \psi) h(t). \quad (8)$$

1.2 Kompleksna eksponencijalna pobuda

Kompleksna eksponencijalna funkcija je oblika

$$\underline{x}(t) = \underline{X}_m e^{\underline{s}t}. \quad (9)$$

Veličina $\underline{X}_m = X_m e^{j\gamma}$ se naziva *kompleksna amplituda*, a $\underline{s} = \sigma + j\omega$ *kompleksna učestanost*.

Ova pobuda je povezana sa prostoperiodičnom pobudom jer je

$$\underline{x}(t) = \underline{X}_m e^{\underline{s}t} = X_m e^{\sigma t} [\cos(\omega t + \gamma) + j \sin(\omega t + \gamma)]. \quad (10)$$

Prostoperiodičnu veličinu

$$x(t) = \sqrt{2}X \cos(\omega t + \gamma), \quad (11)$$

možemo predstaviti korištenjem kompleksne eksponencijalne funkcije kao

$$x(t) = \Re \left\{ \sqrt{2}\underline{X} e^{j\omega t} \right\}, \quad (12)$$

gdje je $\underline{X} = X e^{j\gamma}$.

1.3 Određivanje odziva na prostoperiodičnu pobudu

Neka se u RC kolu prikazanom na Slici 1 bez akumulisane energije u trenutku $t = 0$ uključuje prostoperiodični generator napona

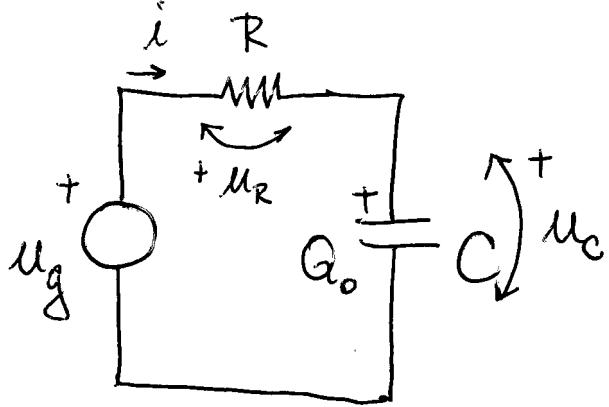
$$u_g(t) = \sqrt{2}U \cos(\omega t + \theta) h(t). \quad (13)$$

Diferencijalna jednačina za napon na kondenzatoru je ranije izvedena

$$\frac{du_C}{dt} + \frac{1}{RC} u_C = \frac{1}{RC} u_g, \quad (14)$$

odnosno,

$$\frac{du_C}{dt} + \frac{1}{RC} u_C = \frac{\sqrt{2}U}{RC} \cos(\omega t + \theta) h(t). \quad (15)$$



Slika 1: Redno RC kolo.

Homogeno rješenje jednačine za $t > 0$ je

$$u_{Ch}(t) = K e^{-\frac{t}{RC}}. \quad (16)$$

Partikularno rješenje pretpostavljamo u istom obliku kao pobuda za $t > 0$

$$u_{Cp} = \sqrt{2}U_C \cos(\omega t + \theta_C) = \sqrt{2}U_C \cos(\omega t + \theta - \varphi), \quad (17)$$

gdje je $\varphi = \theta - \theta_C$ fazni pomak.

Uvrštavanjem u diferencijalnu jednačinu imamo

$$-\sqrt{2}\omega U_C \sin(\omega t + \theta - \varphi) + \frac{\sqrt{2}U_C}{RC} \cos(\omega t + \theta - \varphi) = \frac{\sqrt{2}U}{RC} \cos(\omega t + \theta), \quad (18)$$

odnosno,

$$\begin{aligned} & -\omega U_C \sin(\omega t + \theta) \cos \varphi + \omega U_C \cos(\omega t + \theta) \sin \varphi + \\ & + \frac{U_C}{RC} \cos(\omega t + \theta) \cos \varphi + \frac{U_C}{RC} \sin(\omega t + \theta) \sin \varphi = \\ & = \frac{U}{RC} \cos(\omega t + \theta). \end{aligned} \quad (19)$$

Izjednačavanjem koeficijenata uz $\cos(\omega t + \theta)$ i $\sin(\omega t + \theta)$ dobijamo

$$-\omega U_C \cos \varphi + \frac{U_C}{RC} \sin \varphi = 0 \quad (20)$$

$$\omega U_C \sin \varphi + \frac{U_C}{RC} \cos \varphi = \frac{U}{RC}. \quad (21)$$

Iz prve jednačine se dobija

$$\varphi = \arctg \omega RC. \quad (22)$$

Kvadriranjem i sabiranjem jednačina se dobija

$$U_C = \frac{\frac{U}{\omega C}}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2}} = \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}}. \quad (23)$$

Partikularno rješenje je, dakle,

$$u_{Cp}(t) = \sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\omega t + \theta - \varphi). \quad (24)$$

Kompletan odziv je sada

$$u_C(t) = K e^{-\frac{t}{RC}} + \sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\omega t + \theta - \varphi). \quad (25)$$

Konstantu integracije pronalazimo iz početnog uslova $u_C(0^+) = u_C(0^-) = 0$

$$K + \sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\theta - \varphi) = 0, \quad (26)$$

pa je

$$K = -\sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\theta - \varphi). \quad (27)$$

Konačno, kompletan odziv je

$$\begin{aligned} u_C(t) &= -\sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\theta - \varphi) e^{-\frac{t}{RC}} + \\ &+ \sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\omega t + \theta - \varphi). \end{aligned} \quad (28)$$

Grafik napona na kondenzatoru je prikazan na Slici. Vidimo da nakon dovoljno dugog vremena sopstveni odziv kola iščezava i odziv kola je određen samo prinudnim odzivom.

Opisani način za određivanje partikularnog odziva je vrlo dugotrajan i podložan greškama. Elegantniji način za određivanje partikularnog odziva je zasnovan na korištenju kompleksnih predstavnika prostoperiodičnih veličina.

Kako bismo odredili prinudni odziv kola za $t > 0$ posmatrali smo pobudu u obliku

$$u_g(t) = \sqrt{2}U \cos(\omega t + \theta). \quad (29)$$

Korištenjem kompleksnih eksponencijalnih funkcija, pobuda se može napisati u obliku

$$\begin{aligned}
u_g(t) &= \Re \left\{ \sqrt{2} U e^{j(\omega t + \theta)} \right\} = \\
&= \frac{1}{2} \left[\sqrt{2} U e^{j(\omega t + \theta)} + \sqrt{2} U e^{-j(\omega t + \theta)} \right] = \\
&= \frac{1}{2} \left[\sqrt{2} U e^{j\theta} e^{j\omega t} + \sqrt{2} U e^{-j\theta} e^{-j\omega t} \right] = \\
&= \underline{u}_{g1}(t) + \underline{u}_{g2}(t),
\end{aligned} \tag{30}$$

gdje je

$$\underline{u}_{g1}(t) = \frac{\sqrt{2}}{2} \underline{U} e^{j\omega t}, \tag{31}$$

$$\underline{U} = U e^{j\theta}, \tag{32}$$

$$\underline{u}_{g2}(t) = \underline{u}_{g1}^*(t). \tag{33}$$

Prinudni odziv se sada može računati primjenom teoreme superpozicije

$$u_{Cp}(t) = \underline{u}_{Cp1}(t) + \underline{u}_{Cp2}(t) = \Re \left\{ \sqrt{2} \underline{U}_C e^{j\omega t} \right\}, \tag{34}$$

pri čemu je

$$\underline{u}_{Cp1}(t) = \frac{\sqrt{2}}{2} \underline{U}_C e^{j\omega t}, \tag{35}$$

$$\underline{U}_C = U_C e^{j\theta_C}, \tag{36}$$

$$\underline{u}_{Cp2}(t) = \underline{u}_{Cp1}^*(t). \tag{37}$$

Odziv, $\underline{u}_{Cp1}(t)$ na $\underline{u}_{g1}(t)$ zadovoljava diferencijalnu jednačinu

$$\frac{\sqrt{2}}{2} \underline{U}_C j\omega e^{j\omega t} + \frac{\sqrt{2}}{2} \frac{1}{RC} \underline{U}_C e^{j\omega t} = \frac{\sqrt{2}}{2} \frac{1}{RC} \underline{U} e^{j\omega t}. \tag{38}$$

Da bi jednačina bila zadovojena za svako $t > 0$, imajući u vidu da za konačnu vrijednost t eksponencijalni član ne može biti jednak nuli dobijamo algebarsku jednačinu

$$j\omega \underline{U}_C + \frac{1}{RC} \underline{U}_C = \frac{1}{RC} \underline{U}. \tag{39}$$

Njenim rješavanjem određujemo kompleksni napon \underline{U}_C

$$\underline{U}_C = \frac{\frac{1}{RC} \underline{U}_C}{j\omega + \frac{1}{RC}} = \frac{\underline{U}}{1 + j\omega RC}. \tag{40}$$

Prinudni odziv je

$$\begin{aligned}
u_{Cp}(t) &= \Re \left\{ \sqrt{2} \frac{\underline{U}}{1 + j\omega RC} e^{j\omega t} \right\} = \\
&= \Re \left\{ \sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} e^{j(\theta - \varphi)} \right\} = \\
&= \sqrt{2} \frac{U}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \cos(\omega t + \theta - \varphi),
\end{aligned} \tag{41}$$

gdje je $\varphi = \arctg \omega RC$. Vidimo da je dobijeni rezultat identičan rezultatu dobijenom direktnim rješavanjem.

Određivanje prinudnog odziva kola na prostoperiodičnu pobudu može se dodatno pojednostaviti korištenjem nekoliko jednostavnih pravila. Za kompleksni napon \underline{U} kažemo da je kompleksni predstavnik napona $u(t) = \Re \{ \sqrt{2}\underline{U}e^{j\omega t} \}$ i pišemo

$$u \leftrightarrow \underline{U}. \tag{42}$$

Za kompleksne predstavnike vrijedi *pravilo linearnosti*. Ako je

$$u_1 \leftrightarrow \underline{U}_1, \tag{43}$$

$$u_2 \leftrightarrow \underline{U}_2, \tag{44}$$

onda je

$$k_1 u_1 + k_2 u_2 \leftrightarrow k_1 \underline{U}_1 + k_2 \underline{U}_2, \tag{45}$$

za svako k_1 i k_2 . Ovo pravilo slijedi iz linearnosti operatora određivanja realnog dijela kompleksnog broja.

Pravilo izvoda. Ako je

$$u \leftrightarrow \underline{U}, \tag{46}$$

onda je

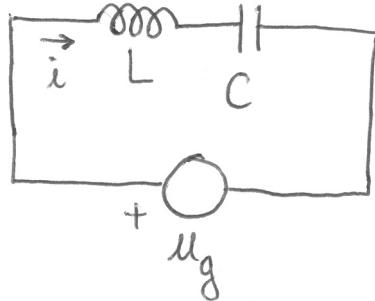
$$\frac{du}{dt} \leftrightarrow j\omega \underline{U}. \tag{47}$$

Pravilo integrala. Ako je

$$u \leftrightarrow \underline{U}, \tag{48}$$

onda je

$$\int_{-\infty}^t u(t') dt' \leftrightarrow \frac{1}{j\omega} \underline{U}. \tag{49}$$



Slika 2: Redno LC kolo.

Sada su karakteristike osnovnih elemenata kola

$$u_R = Ri_R \leftrightarrow \underline{U}_R = R\underline{I}_R, \quad (50)$$

$$u_C = \frac{1}{C} \int_{-\infty}^t u_C(t') dt' \leftrightarrow \underline{U}_C = \frac{1}{j\omega C} \underline{U}_C, \quad (51)$$

$$u_L = L \frac{di_L}{dt} \leftrightarrow \underline{U}_L = j\omega L. \quad (52)$$

Demonstriraćemo korištenje ovih pravila na određivanju odziva u rednom LC kolu prikazanom na Slici 2. U kolu djeluje prostoperiodični generator napona $u_g(t) = \sqrt{2}U_g \cos(\omega t + \theta) h(t)$. U trenutku $t = 0$ u kolu nije bilo akumulisane energije.

Neka su kompleksni predstavnici napona generatora i napona na kondenzatoru u kolu

$$\begin{aligned} u_g &\leftrightarrow \underline{U}_g, \\ i &\leftrightarrow \underline{I}. \end{aligned}$$

Na osnovu KZN i pravila koja vrijede za kompleksne predstavnike imamo

$$j\omega L \underline{I} + \frac{1}{j\omega C} \underline{I} = \underline{U}_g.$$

Odavde je

$$\underline{I} = \frac{\underline{U}_g}{j\omega L + \frac{1}{j\omega C}},$$

pa je partikularni odziv

$$i_p(t) = \sqrt{2} \frac{U_g}{Z} \cos(\omega t + \theta + \pi/2),$$

gdje je $Z = \omega L - \frac{1}{\omega C}$. Naravno, ovaj rezultat važi pod uslovom da je $Z \neq 0$, odnosno, $\omega \neq \frac{1}{\sqrt{LC}}$.

Razmotrimo detaljnije slučaj kada ovaj uslov nije ispunjen, tj. kada je $\omega^2 = \frac{1}{LC}$. Diferencijalna jednačina kojom je opisano ovo kolo je

$$\frac{d^2i}{dt^2} + \frac{1}{LC}i = \frac{1}{L} \frac{du_g}{dt}.$$

Karakteristična jednačina je oblika

$$\underline{s}^2 + \frac{1}{LC} = 0,$$

a sopstvene učestanosti su imaginarne

$$\underline{s}_{1,2} = \pm j \frac{1}{LC} = \pm j\omega_0.$$

Homogeno rješenje jednačine je

$$i_h(t) = K_1 \cos \omega_0 t + K_2 \sin \omega_0 t.$$

Dakle, ako je učestanost pobude različita od sopstvene učestanosti mreže, kompletan odziv je jednak

$$i(t) = \left[K_1 \cos \omega_0 t + K_2 \sin \omega_0 t + \sqrt{2} \frac{U_g}{Z} \cos(\omega t + \theta + \pi/2) \right] h(t).$$

Integracione konstante su

$$\begin{aligned} K_1 &= -\frac{\sqrt{2}U_g}{Z} \sin \theta, \\ K_2 &= \frac{\sqrt{2}\omega U_g \cos \theta}{\omega_0} \left(\frac{1}{\omega L} - \frac{1}{Z} \right) = -\frac{\sqrt{2}\omega_0 U_g}{\omega Z} \cos \theta. \end{aligned}$$

Jednostavnosti radi, ako je početna faza pobudnog napona jednaka nuli $\theta = 0$, struja u kolu je

$$\begin{aligned} i(t) &= \left[-\frac{\sqrt{2}\omega_0 U_g}{\omega Z} \sin \omega_0 t + \frac{\sqrt{2}U_g}{Z} \cos \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right) \right] h(t) = \\ &= \frac{\sqrt{2}U_g}{Z} \left(-\frac{\omega_0}{\omega} \sin \omega_0 t + \sin \omega t \right) h(t). \end{aligned}$$

Grafik struje u kolu u ovom slučaju prikazan je na Slici.

Ako je $\omega = \omega_0$ gornji izraz je neodređen. U slučaju kada je učestanost pobude jednaka sopstvenoj učestanosti mreže, partikularno rješenje je oblika

$$i_p(t) = K_1 t \cos \omega_0 t + K_2 t \sin \omega_0 t. \quad (53)$$

U ovom slučaju, nažalost, ne možemo koristiti kompleksne predstavnike za određivanje partikularnog odziva zato što on nije prostoperiodična funkcija. Do rezultata se, u ovom slučaju, može doći primjenom L'Hospitalovog pravila na izraz za struju u kolu. Diferenciranjem po ω dobijamo

$$i(t) = \frac{\sqrt{2}U_g}{2\omega_0 L} (\sin \omega_0 t + \omega_0 t \cos \omega_0 t).$$

Grafik struje u kolu u ovom slučaju prikazan je na Slici.

1.4 Kompleksna funkcija mreže

Iz prethodnih primjera dolazimo do zaključka da će, kada se kolo pobuđuje prostoperiodičnim generatorom, prinudni odziv u kolu biti prostoperiodičan sa istom učestanošću kao i pobuda, dok će njegova amplituda i faza zavisiti od učestanosti pobudnog generatora. Neka se kolo pobuđuje kompleksnim prostoperiodičnim generatorom oblika

$$\underline{x}(t) = \underline{X}_m e^{j\omega t}. \quad (54)$$

Prinudni odziv u tom slučaju je oblika

$$\underline{y}_p(t) = \underline{Y}_m e^{j\omega t}. \quad (55)$$

Kompleksna funkcija mreže je količnik prinudnog odziva na kompleksnu prostoperiodičnu pobudu i kompleksne prostoperiodične pobude

$$\underline{G}(j\omega) = \frac{\underline{y}_p(t)}{\underline{x}(t)} = \frac{\underline{Y}_m e^{j\omega t}}{\underline{X}_m e^{j\omega t}} = \frac{\underline{Y}_m}{\underline{X}_m}. \quad (56)$$

Pošto kompleksna funkcija mreže karakteriše prinudni odziv kola u zavisnosti od frekvencije pobudnog signala, koristi se i termin *frekvencijska karakteristika kola*.

Za RC kolo kompleksna funkcija mreže u odnosu na napon na kondenzatoru je oblika

$$\underline{G}(j\omega) = \frac{\underline{U}_C}{\underline{U}} = \frac{1}{1 + j\omega RC}. \quad (57)$$

Ako kompleksnu funkciju mreže prikažemo u polarnom obliku

$$\underline{G}(j\omega) = G(j\omega) e^{j\Phi(\omega)}, \quad (58)$$

gdje su

$$G(j\omega) = |\underline{G}(j\omega)|, \quad (59)$$

i

$$\Phi(\omega) = \arg \underline{G}(j\omega), \quad (60)$$

vidimo da njen moduo određuje amplitudu izlaznog signala pa se naziva *amplitudna karakteristika mreže*, a argument utiče na fazu izlaznog signala pa se naziva *fazna karakteristika mreže*.

Amplidutna i fazna karakteristika rednog RC kola su

$$G(j\omega) = \frac{1}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}}, \quad (61)$$

$$\Phi(j\omega) = -\arctg \omega RC \quad (62)$$

i prikazane su na Slici.

1.5 Generalisana kompleksna funkcija mreže

Ako kompleksna frekvencija pobudnog generatora ima i realni dio, tj. ako je oblika kompleksne eksponencijalne pobude

$$\underline{x}(t) = \underline{X}_m e^{\underline{s}t}, \quad (63)$$

gdje je

$$\underline{s} = \sigma + j\omega, \quad (64)$$

prinudni odziv će biti oblika

$$\underline{y}_p(t) = \underline{Y}_m e^{\underline{s}t}. \quad (65)$$

Generalisana kompleksna funkcija mreže je količnik prinudnog odziva na kompleksnu eksponencijalnu pobudu i kompleksne eksponencijalne pobude

$$\underline{G}(\underline{s}) = \frac{\underline{y}_p(t)}{\underline{x}(t)} = \frac{\underline{Y}_m e^{\underline{s}t}}{\underline{X}_m e^{\underline{s}t}} = \frac{\underline{Y}_m}{\underline{X}_m}. \quad (66)$$

Za generalisani kompleksnu funkciju mreže koristi se i termin *funkcija prenosa mreže*.

Generalisana kompleksna funkcija rednog RC kola je

$$\underline{G}(\underline{s}) = \frac{1}{1 + \underline{s}RC}. \quad (67)$$

Kompleksna funkcija mreže je specijalni slučaj generalisane kompleksne funkcije mreže za $\underline{s} = j\omega$

$$\underline{G}(j\omega) = \underline{G}(\underline{s})|_{\underline{s}=j\omega}. \quad (68)$$