

2006–11–06

KVL och $j\omega$ -metoden

För en sluten slinga i en krets:

$$v_1(t) + v_2(t) + \dots + v_n(t) = 0$$

Summan av grenspänningar i en slinga är noll.

Endast stationära sinusformade signaler (med samma frekvens).

$$V_{m1} \cos(\omega t + \phi_1) + V_{m2} \cos(\omega t + \phi_2) + \dots + V_{mn} \cos(\omega t + \phi_n) = 0$$

$$\operatorname{Re} [V_{m1} e^{i(\omega t + \phi_1)}] + \dots + \operatorname{Re} [V_{mn} e^{i(\omega t + \phi_n)}] = 0$$

$$\operatorname{Re} [(V_{m1} e^{i\phi_1} + \dots + V_{mn} e^{i\phi_n}) e^{i\omega t}] = 0$$

$$\operatorname{Re} [(V_1 + V_2 + \dots + V_n) e^{i\omega t}] = 0$$

$$V_1 + V_2 + \dots + V_n = 0$$

På motsvarande sätt kan $j\omega$ -metoden appliceras med KCL då strömmar i en nod summeras

$$I_1 + I_2 + \dots + I_n = 0 \quad \text{där } i_k \Leftarrow I_k; \quad i_k(t) = I_{mk} \cos(\omega t + \phi_k); \quad k = 1, \dots, n$$

Impedans, Z . I likhet med Ohms lag för resistanser ($U = RI$) definierar vi impedans Z enligt $U = ZI$, $Z = \frac{U}{I}$ där $U \Leftarrow u(t)$, $I \Leftarrow i(t)$.

För $U = U_m \angle \phi$, $I = I_m \angle \beta$ fås

$$Z = \frac{U_m \angle \phi}{I_m \angle \beta} = \frac{U_m}{I_m} \angle \phi - \beta = |Z| \angle \theta$$

Z transformeras *inte* till tidsdomänen (saknar mening), endast spänning och ström, U och I .

Grafiskt $Z = |Z| \angle \theta = |Z| e^{i\theta} = R + iX$, där R kallas resistans och X kallas reaktans.

Admittans: Y

$$Y = \frac{1}{Z} = \frac{1}{|Z| \angle \theta} = |Y| \angle -\theta$$

Om $Z = R + iX$:

$$Y = \frac{1}{R + iX} = \frac{R - iX}{R^2 + X^2} = \frac{R}{R^2 + X^2} - i \frac{X}{R^2 + X^2} = G + iB$$

där G är konduktans och B är susceptans.

Seriökoppling av impedanser: (fig1). Ekvivalent impedans: $Z_{\text{eq}} = \sum_{k=1}^n Z_k$.

Parallellkoppling av admittanser: (fig2). Ekvivalent admittans: $Y_{\text{eq}} = \sum_{k=1}^n Y_k$.

Eftersom följande samband gäller efter transformering enligt $j\omega$ -metoden (då vi studerar stationära växelströmskretsar); KVL, KCL, $U = Z \cdot I$; kan följande metoder för DC-kretsar appliceras även på AC-kretsar med användning av $j\omega$ -metoden.

- Maskanalys

- Nodanalys
- Superposition
- Ekvivalenta tvåpoler (Norton, Thevenin)
- Δ -Y-transformation
- Spänningsdelning
- Strömdelning

Passiv tvåpol

En elektronisk krets uppbyggd av kretselementen R , L och C . Transformerings vid växelström ($j\omega$).

Impedans $Z = \frac{U}{I} = R + iX = |Z|\angle\theta$. Passiv tvåpol, $R \geq 0$ och $-\frac{\pi}{2} \leq \theta \leq \frac{\pi}{2}$. $Z = Z(i\omega)$ är frekvensberoende.

Egenskaperna hos en passiv tvåpol belyses ofta (grafiskt) med $|Z|$ och $\arg Z = \theta$ som funktion av vinkelfrekvensen ω .

Exempel: seriekopplad resistans och induktans. RL-krets.

$$Z = R + i\omega L$$

$$|Z| = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2}, \quad \theta = \arctan \frac{\omega L}{R}$$

(fig3)

RC-krets: resistans och kapacitans i serie.

$$Z = R + \frac{1}{i\omega C}$$

$$|Z| = \sqrt{R^2 + \frac{1}{\omega^2 C^2}}, \quad \arg Z = -\arctan \frac{1}{\omega RC}$$

Resonanskretsar (parallell) (fig5). Jobba med admittanser

$$Y_{\text{eq}} = \sum_{k=1}^n Y_k = i\omega C + \frac{1}{i\omega L} + G = G + i\left(\omega C - \frac{1}{\omega L}\right)$$

$$\text{Re } Y_{\text{eq}} = G = \text{konstant}$$

$$\text{Im } Y_{\text{eq}} = B(\omega) = \omega C - \frac{1}{\omega L}$$

$B = 0$ för $\omega = \omega_0$ (Resonans!):

$$\omega_0 C = \frac{1}{\omega_0 L} \Rightarrow \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$I_C = V \cdot i\omega C = [\omega = \omega_0] = i \frac{VC}{\sqrt{LC}} = iV \sqrt{\frac{C}{L}}$$

$$I_L = V \cdot \frac{1}{i\omega L} = [\omega = \omega_0] = -iV \sqrt{\frac{C}{L}}$$

Obs: $I_L \neq 0$, $I_C \neq 0$, samt $I_L = -I_C$.

I_L och I_C kan vara betydligt större än I . ($I = I_R$). De är lika stora till belopp men ur fas med 180° .

Ekvivalent krets (sett utifrån) vid resonans.

Serieresonanskrets (fig6)

$$Z = Z_{\text{eq}} = \sum_{k=1}^n Z_k = R + i\omega L + \frac{1}{i\omega C} =$$

$$= R + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right) = R + iX$$

$$|Z| = \sqrt{R^2 + X^2}$$

$$\arg Z = \arctan \frac{X}{R}$$

Vid $\omega = \omega_0$ sägs kretsen vara i resonans om $\text{Im}(Z) = 0$.

$$Z|_{\omega=\omega_0} = R$$

och

$$\omega_0 L = \frac{1}{\omega_0 C}$$

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$V_L = I \cdot i\omega L = [\omega = \omega_0] = iI \frac{L}{\sqrt{LC}} = iI \sqrt{\frac{L}{C}}$$

$$V_C = \dots = -iI \sqrt{\frac{L}{C}}$$

OBS! $V_L \neq 0$, $V_C \neq 0$. De är lika stora till belopp men ur fas med 180° .

V_L och V_C kan vara betydligt större än V . Ekvivalent krets (sett utifrån) (fig7).

Z vid fler frekvenser än ω_0 (fig8)

Överföringsfunktion

Begreppet överföringsfunktion används mycket. Vid sinusformat stationärtillstånd studeras "specialfallet" frekvenssvar. Beteckning $H(i\omega)$.

$$H(i\omega) = \frac{\text{"utsignalens visare"}}{\text{"insignalens visare"}}$$

(fig9)

$$H(i\omega) = \frac{U_{\text{ut}}}{U_{\text{in}}}$$

Exempel (fig10). Spänningsdelning

$$U_{\text{ut}} = U_{\text{in}} \cdot \frac{\frac{1}{i\omega C}}{R + \frac{1}{i\omega C}} = U_{\text{in}} \cdot \frac{1}{1 + i\omega RC}$$

$$H(i\omega) = \frac{U_{\text{ut}}}{U_{\text{in}}} = \frac{1}{1 + i\omega RC}$$

$$|H(i\omega)| = \frac{1}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}}$$

$$\arg H(i\omega) = -\arctan(\omega RC)$$

$H(i\omega)$ i vårt exempel är ett lågpasfilter. Grafiskt (fig11).

Bandbredd ω_b anges som

$$|H(i\omega)|_{\omega=\omega_b} = \frac{|H|_{\text{max}}}{\sqrt{2}}$$

“halveffektsvärde”.

Växelströmseffekt (fig12)

Kretsen mottar effekten $p(t) = u(t) \cdot i(t)$, “ögonblicksvärde”. Här måste vi ha samordnade referensriktningar. Vid sinusformad växelström

$$u(t) = U_m \cos(\omega t + \theta_u)$$

$$i(t) = I_m \cos(\omega t + \theta_i)$$

Låt strömmen utgöra riktfas. Strömmen i har sitt maxvärde vid $t = 0$.

$$u(t) = U_m \cos(\omega t + \theta_u - \theta_i)$$

$$i(t) = I_m \cos \omega t$$

$$p(t) = U_m I_m \cos(\omega t + \theta_u - \theta_i) \cdot \cos \omega t$$

$$\left[\cos \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} \cos(\alpha - \beta) + \frac{1}{2} \cos(\alpha + \beta) \right]$$

$$p(t) = \frac{U_m I_m}{2} (\cos(\theta_u - \theta_i) + \cos(2\omega t + \theta_u - \theta_i))$$

$$p(t) = \frac{1}{2} U_m I_m \cos(\theta_u - \theta_i) + \frac{1}{2} U_m I_m \cos(\theta_u - \theta_i) \cos(2\omega t) - \frac{1}{2} U_m I_m \sin(\theta_u - \theta_i) \sin(2\omega t)$$

Skriv om som

$$p(t) = P + P \cos(2\omega t) - Q \sin(2\omega t)$$

där

$$P = \frac{1}{2} U_m I_m \cos(\theta_u - \theta_i)$$

$$Q = \frac{1}{2} U_m I_m \sin(\theta_u - \theta_i)$$

P blir här medeleffekt/aktiv effekt. Q är reaktiv effekt.

Momentan effekt

- Resitiv krets. Ström och spänning i fas, $\theta_u - \theta_i = 0$.

$$p(t) = P + P \cos(2\omega t)$$

- Rent induktiv krets, spänning 90° före strömmen. $\theta_u - \theta_i = \frac{\pi}{2} \implies P = 0$.

$$p(t) = -Q \sin(2\omega t), \quad Q > 0$$

- Rent kapacitiv krets, spänning 90° efter strömmen. $\theta_u - \theta_i = -\frac{\pi}{2} \implies P = 0$.

$$p(t) = -Q \sin(2\omega t), \quad Q < 0$$

$\cos \varphi = \cos(\theta_u - \theta_i)$ kallas effektfaktorn.

Komplex effekt

$$S = P + iQ$$

$$S = \frac{1}{2} U I^* = \frac{1}{2} U_m / \theta_u \cdot I_m / -\theta_i = \frac{1}{2} U_m I_m / \theta_u - \theta_i =$$

$$= \frac{1}{2} U_m I_m \cos(\theta_u - \theta_i) + i \frac{1}{2} U_m I_m \sin(\theta_u - \theta_i)$$

Dimensioner:

$$[S] = \text{VA}, \quad [P] = \text{W}, \quad [Q] = \text{VAr}$$

För en passiv tvåpol med impedans $Z = R + iX$.

$$S = \frac{1}{2} U I^* = \frac{1}{2} Z \cdot I \cdot I^* = \frac{1}{2} (R + iX) |I|^2 = \frac{1}{2} R |I|^2 + i \frac{1}{2} X |I|^2 = P + iQ$$

$$P = \frac{1}{2} R |I|^2$$

$$Q = \frac{1}{2} X |I|^2$$

eller

$$S = \frac{1}{2} U I^* = \left[I^* = \frac{U^*}{Z^*} \right] = \frac{1}{2} U \frac{U^*}{Z^*} = \frac{1}{2} \cdot \frac{|U|^2}{Z^*} = \frac{1}{2} \cdot \frac{|U|^2}{|Z|^2} \cdot Z = \frac{1}{2} \frac{|U|^2}{|Z|^2} (R + iX) = P + iQ$$