

Zespolone prawa Kirchhoffa i równania elementów

Dziedzina czasu

$$\text{PPK } \sum i = 0$$

$$\text{NPK } \sum u = 0$$

$$\text{R } u = Ri$$

$$\text{L } u = DLi$$

$$\text{G } i = Gu$$

$$\text{C } i = DCu$$

$$\text{M } u_k = DL_k i_k + DM i_{2-k}$$

$$\text{e } u = e$$

$$\text{j } i = j$$

$$\text{ŻS } y = \alpha x$$

(podobnie WO, TI)



Dziedzina wskazów

$$\text{PPK } \sum I = 0$$

$$\text{NPK } \sum U = 0$$

$$\text{R } U = RI = (R)I$$

$$\text{L } U = j\omega LI = (j\omega L)I$$

$$\text{G } I = GU = (G)U$$

$$\text{C } I = j\omega CU = (j\omega C)U$$

$$\text{M } U_k = j\omega L_k I_k + j\omega M I_{2-k}$$

$$\text{e } U = E$$

$$\text{j } I = J$$

$$\text{ŻS } Y = \alpha X$$

(podobnie WO, TI)

Równania w obu dziedzinach są *izomorficzne*.

Immitancje (impedancje i admitancje) dwójników. . .

... w układzie SLS prądu sinusoidalnego w stanie ustalonym.

Dla indukcyjności: $Z_L = j\omega L$, dla pojemności: $Y_C = j\omega C$.

Impedancja dowolnego dwójnika bezźródłowego

$$\underbrace{\text{impedancja}}_Z \stackrel{\text{def}}{=} \frac{U}{I} = \underbrace{\text{rezystancja}}_R + j \cdot \underbrace{\text{reaktancja}}_X = \frac{1}{Y}$$

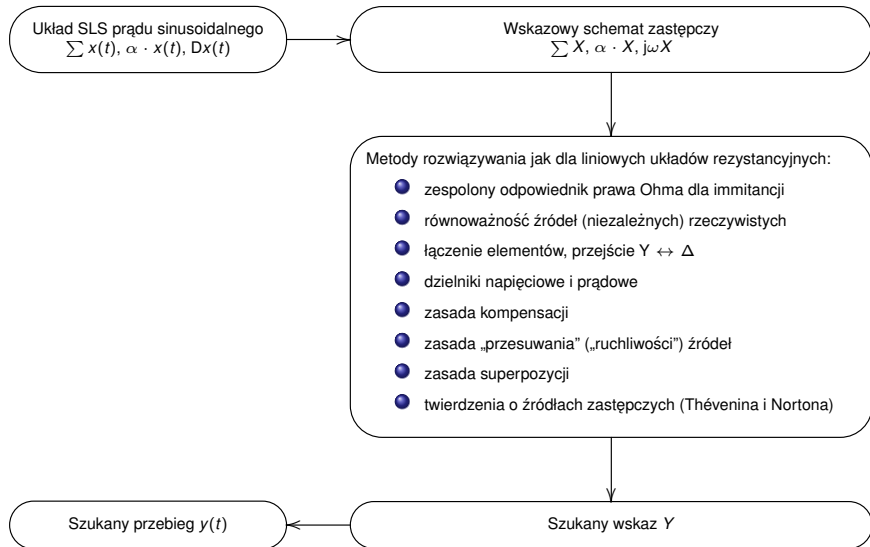
Admitancja dowolnego dwójnika bezźródłowego

$$\underbrace{\text{admitancja}}_Y \stackrel{\text{def}}{=} \frac{I}{U} = \underbrace{\text{konduktancja}}_G + j \cdot \underbrace{\text{susceptancja}}_B = \frac{1}{Z}$$

Immitancje i ich części są funkcjami częstotliwości: $Z = Z(j\omega)$, $R = R(\omega)$, $X = X(\omega)$, $Y = Y(j\omega)$, $G = G(\omega)$, $B = B(\omega)$.

Dw. rezystancyjne: $X \equiv 0$, $B \equiv 0$; reaktancyjne $R \equiv 0$, $G \equiv 0$.

Wskazowy schemat zastępczy



Moc czynna wydzielana w *oporze*, wartości skuteczne

Moc czynna P to wartość średnia (za okres) mocy chwilowej p .

Wartość średnia i skuteczna (RMS) sygnału T -okresowego x

$$X_{\text{sr}} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} x dt, \quad X_{\text{sk}} = \sqrt{\frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} x^2 dt}$$

Dla oporu $R = 1/G$: $u = Ri$, $i = Gu \Rightarrow p = ui = Ri^2 = Gu^2$

$$P = P_{\text{sr}} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} p dt = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} Ri^2 dt = R \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} i^2 dt = Ri_{\text{sk}}^2$$

Analogicznie $P = GU_{\text{sk}}^2 = U_{\text{sk}}^2/R$. $U_{\text{sk}}/R = I_{\text{sk}} \Rightarrow P = U_{\text{sk}}I_{\text{sk}}$.

Dla przebiegu sinusoidalnego $x(t) = X_m \cos(\omega t + \varphi)$ zachodzi:

$$X_{\text{sk}}^2 = \frac{X_m^2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} \cos^2(\omega t + \varphi) dt = \frac{X_m^2}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} \frac{1 + \cos(2(\omega t + \varphi))}{2} dt = \frac{X_m^2}{2}$$

A zatem $X_{\text{sk}} = X_m/\sqrt{2} \approx 0,707X_m$. Mierniki V_{AC} i $A_{\text{AC}} \rightarrow X_{\text{sk}}$.

Moc czynna wydzielana w *dowolnym* dwójniku

Dowolny dwójnik: $u = U_m \cos(\omega t + \varphi_u)$, $i = I_m \cos(\omega t + \varphi_i)$.

$$\begin{aligned} p &= ui = U_m \cos(\omega t + \varphi_u) I_m \cos(\omega t + \varphi_i) = \\ &= \frac{U_m I_m}{2} \left(\cos(2\omega t + \varphi_u + \varphi_i) + \underbrace{\cos(\varphi_u - \varphi_i)}_{\varphi} \right) \end{aligned}$$

Moc chwilowa zmienia się z $2\times$ większą częstotliwością niż u , i .

$$-U_m I_m \leq \underbrace{\frac{U_m I_m}{2}(-1 + \cos \varphi)}_{p_{\min}} \leq p \leq \underbrace{\frac{U_m I_m}{2}(+1 + \cos \varphi)}_{p_{\max}} \leq U_m I_m$$

Moc czynna:

$$P = P_{\text{sr}} = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} p dt = \frac{U_m I_m}{2} \underbrace{\cos \varphi}_{\text{wsp. mocy}} = U_{\text{sk}} I_{\text{sk}} \cos \varphi$$

Dla R : $\varphi = 0 \implies P = U_{\text{sk}} I_{\text{sk}}$. Dla L, C : $\varphi = \pm\pi/2 \implies P = 0$.

Moc czynna wydzielana w dwójniku *beźźródłowym*

Dwójnik beźźródłowy – opisany $Z = 1/Y$ (por. tw. o źr. zast.!).

Niech $Z = R + jX = |Z|e^{j\varphi_Z}$, $i = I_m \cos(\omega t + \varphi_i)$. Wówczas:

$$U = ZI = |Z|e^{j\varphi_Z} \cdot I_m e^{j\varphi_i} = \underbrace{|Z|I_m}_{U_m} e^{\underbrace{j(\varphi_Z + \varphi_i)}_{\varphi_u}} = U_m e^{j\varphi_u}$$

Wsp. mocy to kosinus kąta fazowego impedancji/admitancji:

$$\varphi = \varphi_u - \varphi_i = \varphi_Z = -\varphi_Y$$

Moc czynna wydziela się w *rezystancji* dw. beźźródłowego:

$$P = \frac{U_m I_m}{2} \cos \varphi = \frac{I_m}{2} I_m \underbrace{|Z|}_{R} \cos \varphi_Z = \frac{I_m^2}{2} \Re Z$$

albo (dla $Y = G + jB = |Y|e^{j\varphi_Y}$, $I = YU$) w jego *konduktancji*:

$$P = \frac{U_m}{2} U_m |Y| \cos(-\varphi_Y) = \frac{U_m}{2} U_m \underbrace{|Y|}_{G} \cos \varphi_Y = \frac{U_m^2}{2} \Re Y$$

Moc czynna, bierna, zespolona i pozorna

Chcielibyśmy mieć coś na kształt wzoru dla DC: $P = UI$.

Niech $U = U_m e^{j\varphi_u}$ oraz $I = I_m e^{j\varphi_i}$. Wprowadźmy formalnie:

$$S = \frac{1}{2} UI^* = \underbrace{\frac{U_m I_m}{2}}_{|S|} e^{j(\varphi_u - \varphi_i)} = \underbrace{\frac{U_m I_m}{2} \cos \varphi}_{P = \Re S} + j \underbrace{\frac{U_m I_m}{2} \sin \varphi}_{Q = \Im S}$$

(Uwaga: iloczyn wskazów *nie* jest wskazem!)

Wielkości związane z mocą w obwodach AC:

S moc zespolona (wygodna formalnie) [VA]

P moc czynna (ma skutki cieplne) [W]

Q moc bierna („wydziela się” w reaktancji) [VAR]

$|S|$ moc pozorna (amplituda mocy chwilowej p) [VA]

Moc $p_{\max} = P + |S|$ może decydować o „przeciążeniu” układu.

$S = P + jQ$, $|S|^2 = P^2 + Q^2 \rightarrow$ „trójkąt mocy”

Graficzna interpretacja mocy AC