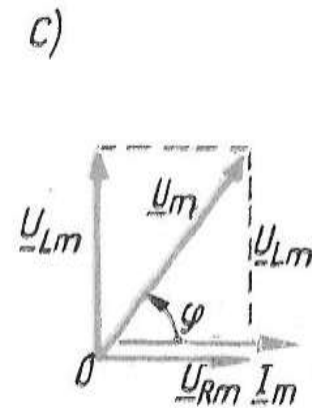
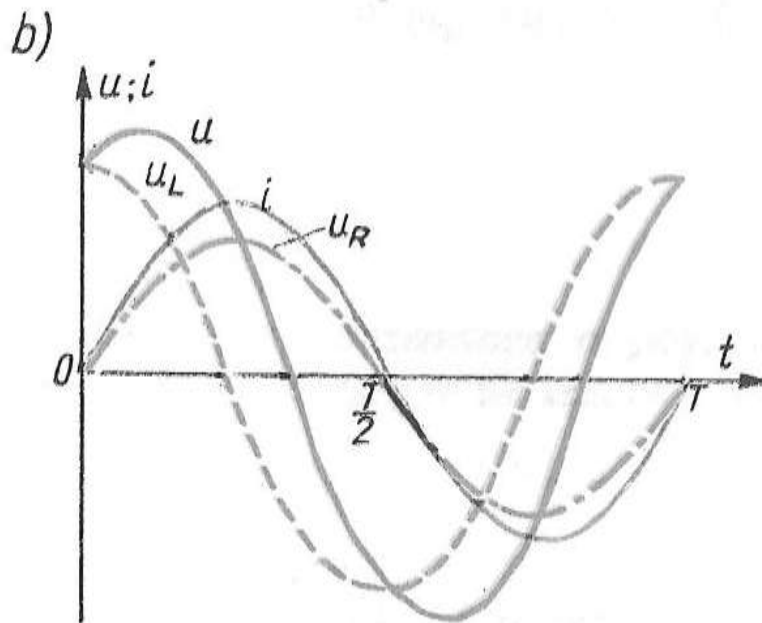
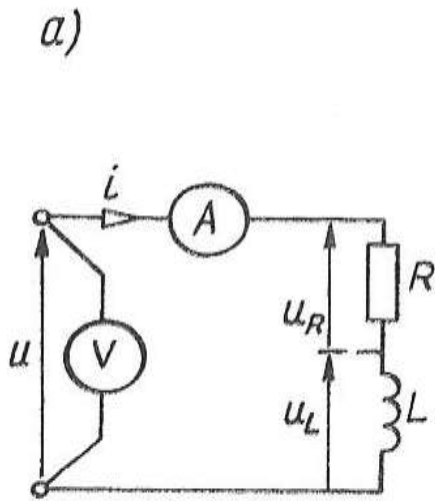


Lekcja 90 Gałąź szeregową RL w obwodzie prądu sinusoidalnego.

Napięcie chwilowe na zaciskach układu szeregowego kilku elementów jest równe sumie napięć chwilowych na tych elementach.

Napięcie u na końcach gałęzi szeregowej złożonej z rezystora R i idealnej cewki indukcyjnej L (rys. 19.1a)

$$u = u_R + u_L \quad (19.1)$$



Jeżeli prąd ma przebieg sinusoidalny

$$i = I_m \sin \omega t$$

to podstawiając do wzoru (19.1) za u_R i u_L wyrażenia

$$u_R = RI_m \sin \omega t \quad (19.2)$$

$$u_L = LI_m \cos \omega t = \omega LI_m \sin (\omega t + 90^\circ) \quad (19.3)$$

oraz

$$RI_m = U_{Rm}$$

$$\omega LI_m = U_{Lm}$$

jako amplitudy napięć u_R , u_L otrzymamy dwa równoważne wyrażenia na przebieg napięcia u

$$u = RI_m \sin \omega t + \omega LI_m \sin (\omega t + 90^\circ) \quad (19.4)$$

$$u = U_{Rm} \sin \omega t + U_{Lm} \sin (\omega t + 90^\circ) \quad (19.5)$$

Napięcie u można wyznaczyć w prostszy sposób. Wiemy, że dodawanie przebiegów sinusoidalnych tej samej pulsacji sprowadza się do dodawania odpowiadających im wektorów i wyznaczenia wektora wypadkowego

$$\underline{U}_m = \underline{U}_{Rm} + \underline{U}_{Lm} \quad (19.6)$$

Wektory \underline{I}_m , \underline{U}_{Rm} kreślimy w osi poziomej, bo fazy początkowe przebiegów i , u_R są równe zeru, natomiast wektor \underline{U}_{Lm} kreślimy pionowo do góry, bo faza napięcia u_L jest równa 90° (rys. 19.1c).

Wektory \underline{U}_m , \underline{U}_{Rm} , \underline{U}_{Lm} tworzą trójkąt prostokątny. Na podstawie twierdzenia Pitagorasa otrzymujemy

$$U_m = \sqrt{U_{Rm}^2 + U_{Lm}^2} \quad (19.7)$$

a po obustronnym podzieleniu przez $\sqrt{2}$ analogiczną zależność dla wartości skutecznych

$$U = \sqrt{U_R^2 + U_L^2} \quad (19.7a)$$

Napięcie skuteczne na końcach gałęzi złożonej z rezystora i idealnej cewki indukcyjnej jest przy prądzie sinusoidalnym równe pierwiastkowi drugiego stopnia z sumy kwadratów napięć na tych elementach.

$$U_m = \sqrt{(RI_m)^2 + (\omega LI_m)^2} = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2} I_m \quad (19.8)$$

Po obustronnym podzieleniu równania (19.8) przez $\sqrt{2}$ dochodzimy do analogicznej zależności dla wartości skutecznych

$$U = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2} I \quad (19.9)$$

Wymiarem $\sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$ jest om. Wielkość $\sqrt{R^2 + (\omega L)^2}$ oznaczamy literą Z i nazywamy impedancją albo oporem pozornym gałęzi szeregowej RL

$$Z = \sqrt{R^2 + (\omega L)^2} = \sqrt{R^2 + X_L^2} \quad (19.10)$$

Impedancja gałęzi RL jest równa pierwiastkowi drugiego stopnia z sumy kwadratów jej rezystancji i reaktancji indukcyjnej.

Wzór (19.9) zapisujemy zwykle w postaci skróconej

$$U = ZI \quad (19.11)$$

nazywanej na podstawie podobieństwa do wzoru $U = RI$ dla prądu stałego prawem Ohma dla prądu sinusoidalnego.

Napięcie skuteczne na końcach gałęzi szeregowej RL jest równe iloczynowi impedancji gałęzi i wartości skutecznej prądu.

Przykład

19.1 Cewka idealna o indukcyjności $L = 150 \text{ mH}$ została włączona w szereg z rezystorem o rezystancji $R = 60 \Omega$ na napięciu sinusoidalne o częstotliwości $f = 50 \text{ Hz}$ i o wartości skutecznej $U = 220 \text{ V}$.

Obliczyć impedancję gałęzi RL , prąd oraz napięcia na rezystorze i na cewce.

Rozwiązanie

$$\text{Pulsacja } \omega = 2\pi f = 2\pi \cdot 50 = 314 \text{ rad/s}$$

$$\text{Reaktancja indukcyjna } X_L = \omega L = 314 \cdot 0,15 = 47,1 \Omega$$

$$\text{Impedancja } Z = \sqrt{R^2 + X_L^2} = \sqrt{60^2 + 47,1^2} = 76,2 \Omega$$

$$\text{Prąd } I = \frac{U}{Z} = \frac{220}{76,2} = 2,89 \text{ A}$$

$$\text{Napięcie na rezystorze } U_R = RI = 60 \cdot 2,89 = 173,4 \text{ V}$$

$$\text{Napięcie na cewce } U_L = \omega LI = 47,1 \cdot 2,89 = 136 \text{ V}$$