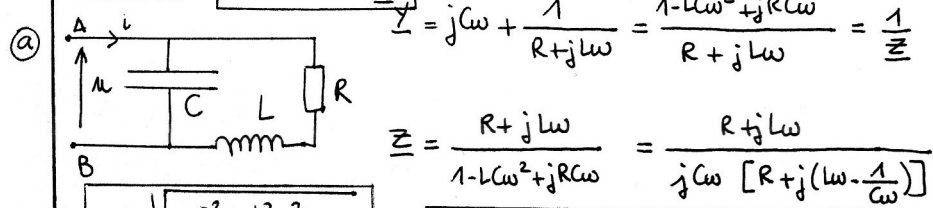


EXE. 1.5: $Z = Z e^{j\phi} = \frac{U}{I}$

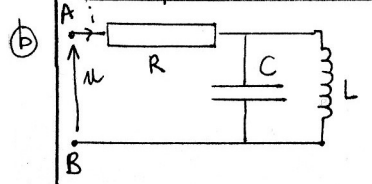


$$Y = j\omega C + \frac{1}{R + j\omega L} = \frac{1 - L\omega^2 + jRC\omega}{R + j\omega L} = \frac{1}{Z}$$

$$Z = \frac{R + j\omega L}{1 - L\omega^2 + jRC\omega} = \frac{R + j\omega L}{j\omega C \left[R + j\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right) \right]}$$

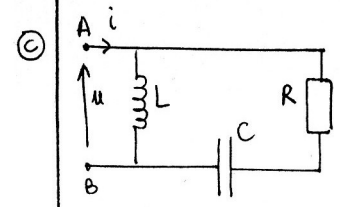
$$Z = \frac{R^2 + L^2\omega^2}{(1 - L\omega^2)^2 + R^2C^2\omega^2}$$

$$\phi = \arctan \frac{\omega L}{R} - \frac{\pi}{2} - \arctan \left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \right)$$



$$Z = R + \frac{1}{j\omega C + \frac{1}{j\omega L}} = R + \frac{j\omega L}{1 - L\omega^2}$$

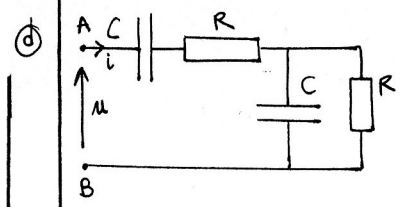
$$Z = R^2 + \left(\frac{\omega L}{1 - L\omega^2} \right)^2 \quad \phi = \arctan \frac{\omega L}{R(1 - L\omega^2)}$$



$$Z = \frac{j\omega L \left(R + \frac{1}{j\omega C} \right)}{j\omega L + R + \frac{1}{j\omega C}} = \frac{j\omega L (1 + jRC\omega)}{1 - L\omega^2 + jRC\omega} \quad (*)$$

$$Z = \frac{j\omega L (1 + jRC\omega)}{j\omega C \left(R + j\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right) \right)} = \frac{L}{C} \frac{1 + jRC\omega}{R + j\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)} \quad (**)$$

$$(*) \rightarrow Z = L\omega \sqrt{\frac{1 + R^2C^2\omega^2}{(1 - L\omega^2)^2 + R^2C^2\omega^2}} \quad (***) \rightarrow \phi = \arctan RC\omega - \arctan \left(\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \right)$$



$$Z = R + \frac{1}{j\omega C} + \frac{R \cdot \frac{1}{j\omega C}}{R + \frac{1}{j\omega C}} = R + \frac{1}{j\omega C} + \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

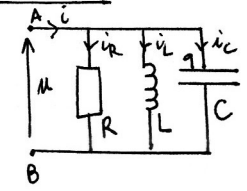
$$= \frac{jRC\omega (1 + jRC\omega) + 1 + jRC\omega + jRC\omega}{j\omega C (1 + jRC\omega)}$$

$$= \frac{1 - R^2C^2\omega^2 + j3RC\omega}{j\omega C (1 + jRC\omega)} = R \frac{3 + j\left(RC\omega - \frac{1}{RC\omega} \right)}{1 + jRC\omega}$$

$$(*) \rightarrow Z = \frac{1}{\omega C} \sqrt{\frac{(1 - R^2C^2\omega^2)^2 + 9R^2C^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2}}$$

$$(**) \rightarrow \phi = \arctan \left[\frac{1}{3} \left(RC\omega - \frac{1}{RC\omega} \right) \right] - \arctan RC\omega$$

EXE. 1.6:



$$i = I_0 e^{j\omega t} = \underline{I} e^{j\omega t} \quad \text{avec } \underline{I} = I_0$$

$$u = U_0 e^{j\omega t} = \underline{U} e^{j\omega t} \quad \text{avec } \underline{U} = U_0 e^{j\phi_u}$$

$$Z = \frac{U}{I} \quad \text{avec } Y = j\omega C + \frac{1}{j\omega L} + \frac{1}{R} = \frac{jR(\omega C - \frac{1}{\omega L}) + 1}{R}$$

$$Z = \frac{R}{1 + jR(\omega C - \frac{1}{\omega L})}$$

la pulsation propre est obtenue en annulant la partie imaginaire de Z, soit:
 $\omega_0 - \frac{1}{\omega_0} = 0$ d'où $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$
 On pose la pulsation réduite $x \equiv \frac{\omega}{\omega_0}$ } alors $Z = \frac{R}{1 + jR(\omega_0 x - \frac{1}{\omega_0 x})}$

Pour faire apparaître Q, il faut écrire l'équa diff vérifiée par u:
 loi de nœuds: $i = i_R + i_L + i_C$ avec $u = \mu_R = R i_R$
 $\frac{d}{dt} \left\{ \begin{array}{l} i_L = L \frac{di_L}{dt} \\ i_C = \frac{q}{C} \text{ or } i_C = \frac{dq}{dt} \end{array} \right.$

d'où $\frac{d^2u}{dt^2} + \frac{1}{RC} \frac{du}{dt} + \frac{1}{LC} u = \frac{1}{C} \frac{di}{dt}$
 de la forme: $\frac{d^2u}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q'} \frac{du}{dt} + \omega_0^2 u = \frac{1}{C} \frac{di}{dt}$ avec $\left\{ \begin{array}{l} \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \\ Q' \equiv RC\omega_0 = \frac{R}{L\omega_0} \end{array} \right.$
 d'où $Z = \frac{R}{1 + jQ' \left(x - \frac{1}{x} \right)} = \frac{U}{I}$ $Q' = \frac{1}{2Q} = \frac{1}{2RC\omega_0}$

soit $U_m = \frac{R I_m}{\sqrt{1 + Q'^2 \left(x - \frac{1}{x} \right)^2}}$ expression qui admet bien un maximum pour $x=1$, soit pour $\omega = \omega_0 \quad \forall Q$.

Comme il y a bien une résonance en tension u aux bornes d'un circuit RLC parallèle qui s'étudie de manière semblable à la résonance en courant i à travers un RLC série (Cours!).