

Module : Électromagnétisme dans le Vide

Travaux Dirigés : Correction Série 1

Prof. Youssef HADDOU

youssefhaddout@hotmail.com

Exercice 1 : Ponts diviseurs de tension et de courant

1. Le circuit de la figure 1 est composé d'une seule maille. Si on applique la loi des mailles à ce circuit on obtient :

$$\bar{Z}_1 \bar{I} + \bar{Z}_2 \bar{I} = \bar{E} \Rightarrow \bar{I} = \frac{\bar{E}}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2}$$

Soit

$$\bar{U}_1 = \bar{Z}_1 \bar{I} = \frac{\bar{Z}_1}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{E} \text{ et } \bar{U}_2 = \bar{Z}_2 \bar{I} = \frac{\bar{Z}_2}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{E}$$

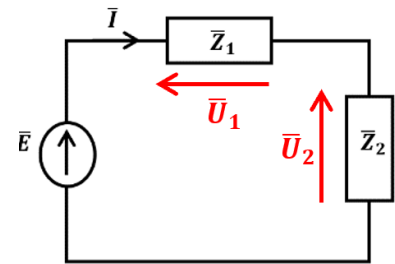


Figure 1

2. Si on applique les lois de Kirchhoff au circuit considéré (Figure 2), on obtient le système d'équations suivant :

$$\begin{cases} \bar{I} = \bar{I}_1 + \bar{I}_2 \\ \bar{E} = \bar{Z}_1 \bar{I}_1 = \bar{Z}_2 \bar{I}_2 \end{cases}$$

La résolution de ce système conduit à :

$$\bar{I}_1 = \frac{\bar{E}}{\bar{Z}_1} \text{ et } \bar{I}_2 = \frac{\bar{E}}{\bar{Z}_2}$$

Alors

$$\bar{I} = \bar{I}_1 + \bar{I}_2 = \bar{E} \left(\frac{1}{\bar{Z}_1} + \frac{1}{\bar{Z}_2} \right) = \bar{E} \frac{\bar{Z}_2 + \bar{Z}_1}{\bar{Z}_1 \bar{Z}_2} \Rightarrow \bar{E} = \frac{\bar{Z}_2 \bar{Z}_1}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{I}$$

D'où

$$\bar{I}_1 = \frac{\bar{Z}_2}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{I} \text{ et } \bar{I}_2 = \frac{\bar{Z}_1}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{I}$$

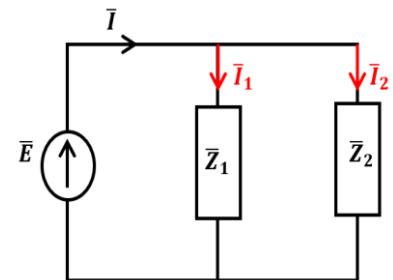


Figure 2

3. Les règles des ponts diviseurs de tension et de courant sont donc les suivants :

- **Pont diviseur de tension** : La tension complexe \bar{E} se divise en deux parties, une partie aux bornes de \bar{Z}_1 proportionnelle à \bar{Z}_1 et l'autre partie aux bornes de \bar{Z}_2 :

$$\bar{U}_1 = \frac{\bar{Z}_1}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{E} \text{ et } \bar{U}_2 = \frac{\bar{Z}_2}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{E}$$

- **Pont diviseur de tension** : Le courant complexe \bar{I} se divise en deux parties, une partie dans \bar{Z}_1 proportionnelle à \bar{Z}_2 et l'autre partie dans \bar{Z}_2 proportionnelle à \bar{Z}_1 :

$$\bar{I}_1 = \frac{\bar{Z}_2}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{I} \quad \text{et} \quad \bar{I}_2 = \frac{\bar{Z}_1}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} \bar{I}$$

Exercice 2 :

1. Impédance complexe \bar{Z}_{AB} entre A et B pour chaque circuit.

- **Pour la Figure 1** : L'impédance complexe \bar{Z}_{AB} entre la branche A et B est l'impédance équivalente à l'association des trois impédances \bar{Z}_R , \bar{Z}_C et \bar{Z}_L en parallèle.

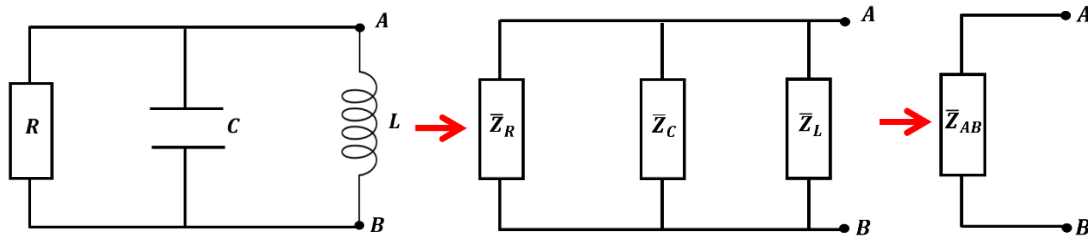


Figure 1

Donc

$$\frac{1}{\bar{Z}_{AB}} = \frac{1}{\bar{Z}_R} + \frac{1}{\bar{Z}_C} + \frac{1}{\bar{Z}_L} = \frac{1}{R} + jC\omega + \frac{1}{jL\omega} = \frac{R(1 - LC\omega^2) + jL\omega}{jRL\omega}$$

D'où

$$\bar{Z}_{AB} = \frac{jRL\omega}{R(1 - LC\omega^2) + jL\omega} = \frac{R(L\omega)^2 + jR^2L\omega(1 - LC\omega^2)}{R^2(1 - LC\omega^2)^2 + (L\omega)^2}$$

Ou bien

$$\bar{Z}_{AB} = \frac{R(L\omega)^2}{R^2(1 - LC\omega^2)^2 + (L\omega)^2} + j \frac{R^2L\omega(1 - LC\omega^2)}{R^2(1 - LC\omega^2)^2 + (L\omega)^2} = a + jb$$

- **Pour la Figure 2** : L'impédance complexe \bar{Z}_{AB} entre la branche A et B est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_L en série avec l'impédance équivalente \bar{Z}_{CB} entre C et B.

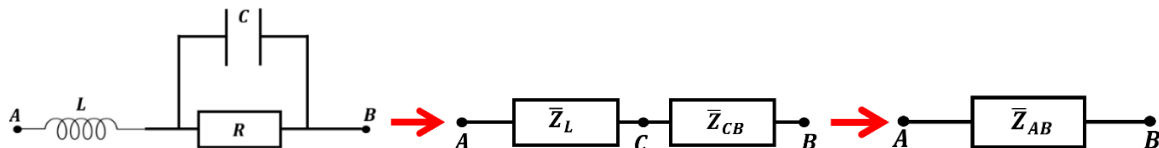


Figure 2

Or, \bar{Z}_{CB} est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_R en parallèle avec \bar{Z}_C .

Alors

$$\frac{1}{\bar{Z}_{CB}} = \frac{1}{\bar{Z}_R} + \frac{1}{\bar{Z}_C} = \frac{1}{R} + jC\omega = \frac{1 + jRC\omega}{R} \Rightarrow \bar{Z}_{CB} = \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

Soit

$$\bar{Z}_{AB} = \bar{Z}_L + \bar{Z}_{CB} = jL\omega + \frac{R}{1 + jRC\omega} = \frac{R + j(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2}$$

Ou bien

$$\bar{Z}_{AB} = \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} + j \frac{(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2} = a + jb$$

2. Module et l'argument de \bar{Z}_{AB} pour chaque circuit.

➤ Pour la figure 1 :

❖ Module de \bar{Z}_{AB}

$$\bar{Z}_{AB} = a + jb \quad \Rightarrow \quad Z_{AB} = |\bar{Z}_{AB}| = \sqrt{a^2 + b^2}$$

Soit

$$Z_{AB} = |\bar{Z}_{AB}| = \frac{\sqrt{(R(L\omega)^2)^2 + (R^2L\omega(1 - LC\omega^2))^2}}{R^2(1 - LC\omega^2)^2 + (L\omega)^2} = \frac{RL\omega}{\sqrt{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}}$$

❖ Argument de \bar{Z}_{AB}

$$\bar{Z}_{AB} = a + jb \quad \text{si } \varphi_{AB} \text{ est l'argument}$$

Alors

$$\tan(\varphi_{AB}) = \frac{b}{a} \quad \Rightarrow \quad \varphi_{AB} = \text{Arctan}\left(\frac{b}{a}\right)$$

Soit

$$\varphi_{AB} = \text{Arg}(\bar{Z}_{AB}) = \text{Arctg}\left(\frac{R^2L\omega(1 - LC\omega^2)}{R(L\omega)^2}\right) = \text{Arctg}\left(\frac{R(1 - LC\omega^2)}{L\omega}\right)$$

On peut écrire alors

$$\bar{Z}_{AB} = |\bar{Z}_{AB}|e^{j\varphi_{AB}}$$

➤ Pour la figure 2 :

❖ Module de \bar{Z}_{AB}

$$\bar{Z}_{AB} = a + jb \quad \Rightarrow \quad Z_{AB} = |\bar{Z}_{AB}| = \sqrt{a^2 + b^2}$$

Soit

$$Z_{AB} = |\bar{Z}_{AB}| = \frac{\sqrt{R^2 + (L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)^2}}{1 + (RC\omega)^2}$$

❖ Argument de \bar{Z}_{AB}

$$\bar{Z}_{AB} = a + jb \quad \text{si } \varphi_{AB} \text{ est l'argument}$$

Alors

$$\operatorname{tg}(\varphi_{AB}) = \frac{b}{a} \Rightarrow \varphi_{AB} = \operatorname{Arctan}\left(\frac{b}{a}\right)$$

Soit

$$\varphi_{AB} = \operatorname{Arg}(\bar{Z}_{AB}) = \operatorname{Arctg}\left(\frac{L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega}{R}\right)$$

On peut écrire alors

$$\bar{Z}_{AB} = |\bar{Z}_{AB}|e^{j\varphi_{AB}}$$

3. Détermination la nature et la valeur des éléments passif du circuit équivalent.

➤ Données

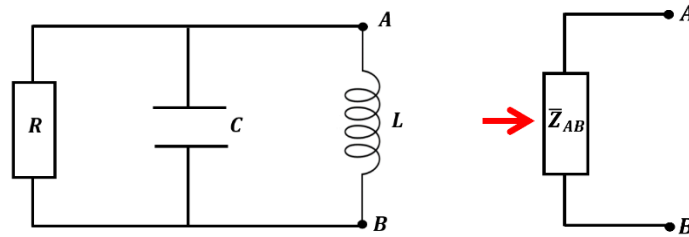
$$f = 50 \text{ Hz} \Rightarrow \omega = 2\pi f = 314 \text{ rad/s}$$

$$R = 10 \text{ k}\Omega = 10^4 \Omega$$

$$C = 200 \mu\text{F} = 2 \cdot 10^{-4} \text{ F}$$

$$L = 100 \text{ mH} = 0.1 \text{ H}$$

➤ Pour la figure 1 :



$$\bar{Z}_{AB} = \frac{R(L\omega)^2}{R^2(1 - LC\omega^2)^2 + (L\omega)^2} + j \frac{R^2L\omega(1 - LC\omega^2)}{R^2(1 - LC\omega^2)^2 + (L\omega)^2}$$

On peut écrire

$$\bar{Z}_{AB} = \operatorname{Re}(\bar{Z}_{AB}) + j \operatorname{Im}(\bar{Z}_{AB})$$

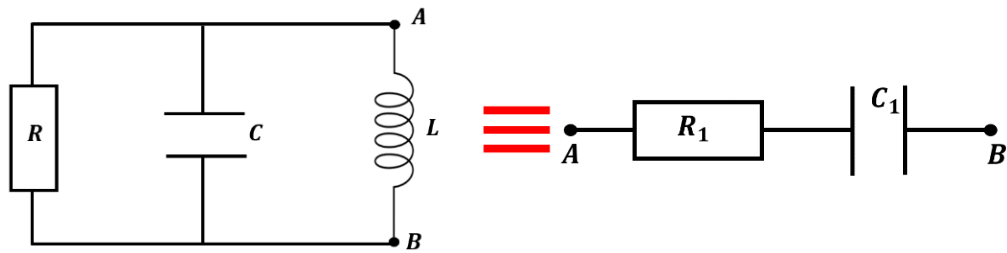
- ✓ $\operatorname{Re}(\bar{Z}_{AB})$ c'est toujours une résistance.
- ✓ Si $\operatorname{Im}(\bar{Z}_{AB}) > 0$ c'est une bobine et si $\operatorname{Im}(\bar{Z}_{AB}) < 0$ c'est un condensateur
- ✓ On pose $\bar{Z}_{AB} = R_1 + jX$ le signe de X dépend de signe de $1 - LC\omega^2$

Alors, la partie réelle $\operatorname{Re}(\bar{Z}_{AB})$ de \bar{Z}_{AB} est positive et la partie imaginaire $\operatorname{Im}(\bar{Z}_{AB})$ est négative (car $1 - LC\omega^2 = -0.972$ est négatif). Donc \bar{Z}_{AB} est l'impédance équivalente à une résistance

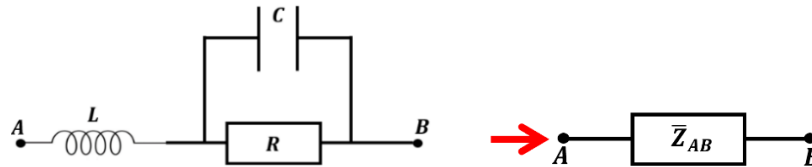
R_1 (partie réelle de \bar{Z}_{AB}) en série avec un condensateur C_1 telle que : $\frac{-1}{C_1\omega} = \operatorname{Im}(\bar{Z}_{AB})$

Avec $\bar{Z}_{AB} = R_1 + jX = R_1 - j \frac{1}{C_1\omega}$, soit :

$$\begin{cases} R_1 = \operatorname{Re}(\bar{Z}_{AB}) = \frac{R(L\omega)^2}{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2} \approx 0.01\Omega \\ C_1 = -\frac{1}{\omega \operatorname{Im}(\bar{Z}_{AB})} \approx 920\mu\text{F} \end{cases}$$



➤ Pour la figure 2 :



$$\bar{Z}_{AB} = \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} + j \frac{(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2}$$

On peut écrire

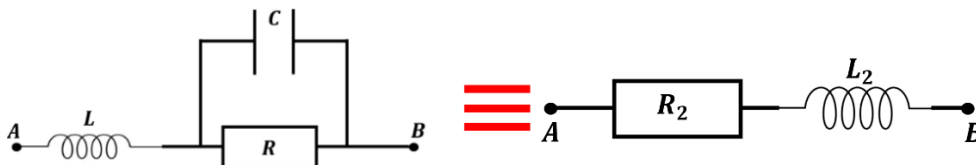
$$\bar{Z}_{AB} = \text{Re}(\bar{Z}_{AB}) + j \text{Im}(\bar{Z}_{AB})$$

- ✓ $\text{Re}(\bar{Z}_{AB})$ C'est toujours une résistance.
- ✓ Si $\text{Im}(\bar{Z}_{AB}) > 0$ c'est une bobine et si $\text{Im}(\bar{Z}_{AB}) < 0$ c'est un condensateur
- ✓ On pose $\bar{Z}_{AB} = R_2 + jX$ le signe de X dépend de signe de $L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega$

Alors, la partie réelle $\text{Re}(\bar{Z}_{AB})$ de \bar{Z}_{AB} est positive et la partie imaginaire $\text{Im}(\bar{Z}_{AB})$ est positive (car $L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega = 1.17 \cdot 10^8$ est positif). Donc \bar{Z}_{AB} est l'impédance équivalente à une résistance R_2 (partie réelle de \bar{Z}_{AB}) en série avec une bobine d'inductance L_2 telle que : $L_2\omega = \text{Im}(\bar{Z}_{AB})$.

Avec $\bar{Z}_{AB} = R_2 + jX = R_2 + jL_2\omega$, soit :

$$\begin{cases} R_2 = \text{Re}(\bar{Z}_{AB}) = \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} \approx 0.025\Omega \\ L_2 = \frac{\text{Im}(\bar{Z}_{AB})}{\omega} \approx 49\text{mH} \end{cases}$$

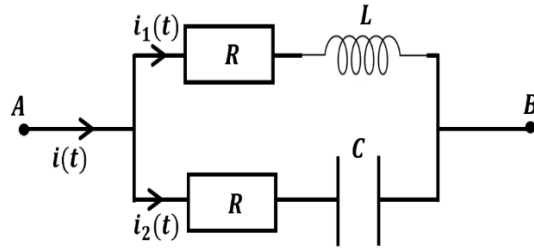


Exercice 3 :

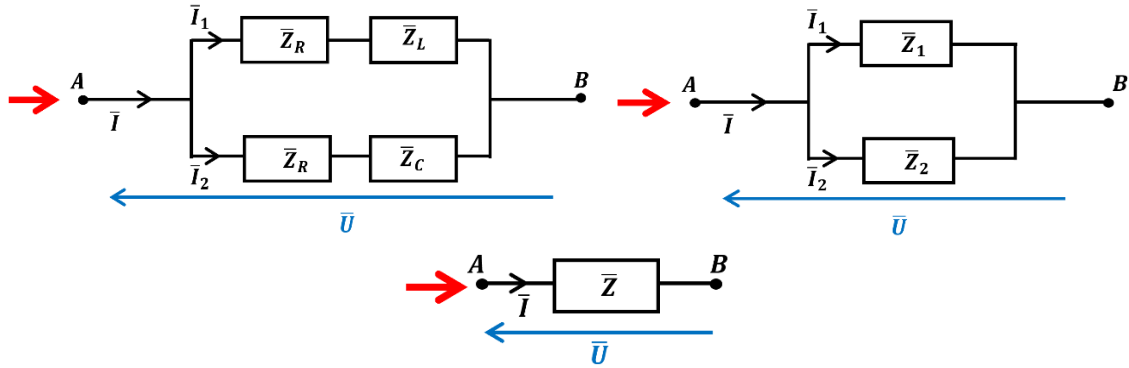
Considérons le circuit ci-dessous, on applique entre A et B une tension sinusoïdale

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

On pose $R = L\omega = \frac{1}{C\omega}$



1. Impédance complexe \bar{Z} équivalente du circuit AB.



L'impédance complexe \bar{Z} entre la branche A et B est l'impédance équivalente à l'association de l'impédance équivalente \bar{Z}_1 en parallèle avec l'impédance équivalente \bar{Z}_2 .

- \bar{Z}_1 est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_R en série avec \bar{Z}_L

$$\bar{Z}_1 = \bar{Z}_R + \bar{Z}_L = R + jL\omega = R(1 + j)$$

- \bar{Z}_2 est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_R en série avec \bar{Z}_C

$$\bar{Z}_2 = \bar{Z}_R + \bar{Z}_C = R - j \frac{1}{C\omega} = R(1 - j)$$

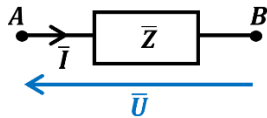
Soit

$$\frac{1}{\bar{Z}} = \frac{1}{\bar{Z}_1} + \frac{1}{\bar{Z}_2} \quad \Rightarrow \quad \bar{Z} = \frac{\bar{Z}_1 \bar{Z}_2}{\bar{Z}_1 + \bar{Z}_2} = R$$

2. Intensités des courants $i(t)$, $i_1(t)$ et $i_2(t)$.

- Pour le courant $i(t)$, $i(t) = I_m \cos(\omega t + \varphi_i)$

$$\begin{aligned} \bar{U} &= \bar{Z} \bar{I} \\ \Rightarrow \bar{I} &= \frac{\bar{U}}{\bar{Z}} \end{aligned}$$



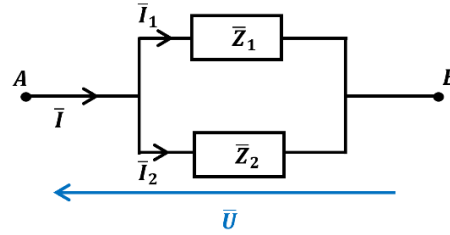
$$\Rightarrow \begin{cases} I_m = |\bar{I}| = \frac{|\bar{U}|}{|\bar{Z}|} = \frac{U_m}{R} \\ \varphi_i = \text{Arg}(\bar{I}) = \text{Arg}(\bar{U}) - \text{Arg}(\bar{Z}) = 0 - \text{Arctg}\left(\frac{0}{R}\right) = 0 \end{cases}$$

D'où

$$i(t) = \frac{U_m}{R} \cos(\omega t)$$

➤ Pour le courant $i_1(t)$, $i_1(t) = I_{1m} \cos(\omega t + \varphi_{1i})$

$$\begin{aligned}\bar{U} &= \bar{Z}_1 \bar{I}_1 \\ \Rightarrow \bar{I}_1 &= \frac{\bar{U}}{\bar{Z}_1}\end{aligned}$$



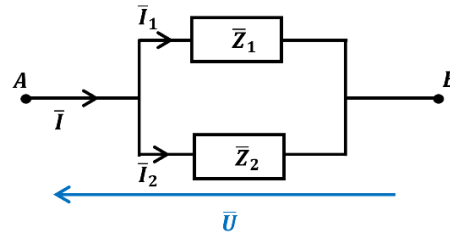
$$\Rightarrow \begin{cases} I_{1m} = |\bar{I}_1| = \frac{|\bar{U}|}{|\bar{Z}_1|} = \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \\ \varphi_{1i} = \text{Arg}(\bar{I}_1) = \text{Arg}(\bar{U}) - \text{Arg}(\bar{Z}_1) = 0 - \text{Arctg}\left(\frac{R}{R}\right) = -\text{Arctg}(1) = -\frac{\pi}{4} \end{cases}$$

D'où

$$i_1(t) = \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{4}\right)$$

➤ Pour le courant $i_2(t)$, $i_2(t) = I_{2m} \cos(\omega t + \varphi_{2i})$

$$\begin{aligned}\bar{U} &= \bar{Z}_2 \bar{I}_2 \\ \Rightarrow \bar{I}_2 &= \frac{\bar{U}}{\bar{Z}_2}\end{aligned}$$



$$\Rightarrow \begin{cases} I_{2m} = |\bar{I}_2| = \frac{|\bar{U}|}{|\bar{Z}_2|} = \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \\ \varphi_{2i} = \text{Arg}(\bar{I}_2) = \text{Arg}(\bar{U}) - \text{Arg}(\bar{Z}_2) = 0 - \text{Arctg}\left(-\frac{R}{R}\right) = \text{Arctg}(1) = \frac{\pi}{4} \end{cases}$$

D'où

$$i_2(t) = \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \cos\left(\omega t + \frac{\pi}{4}\right)$$

3. Vérification : $i(t) = i_1(t) + i_2(t)$

$$i(t) = \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{4}\right) + \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \cos\left(\omega t + \frac{\pi}{4}\right) = \frac{U_m}{\sqrt{2}R} \left[\cos\left(\omega t - \frac{\pi}{4}\right) + \cos\left(\omega t + \frac{\pi}{4}\right) \right]$$

$$\text{Or, on a } \cos(a) + \cos(b) = 2\cos\left(\frac{a+b}{2}\right)\cos\left(\frac{a-b}{2}\right)$$

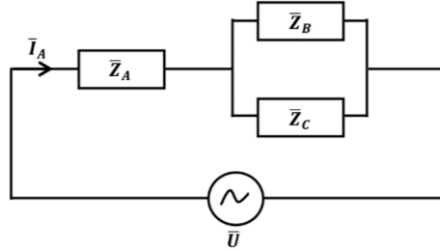
Soit

$$i(t) = \frac{2U_m}{\sqrt{2}R} \cos(\omega t) \cos\left(-\frac{\pi}{4}\right) = \frac{U_m}{R} \cos(\omega t)$$

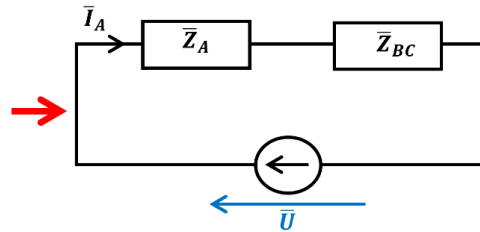
Exercice 4 :

- I. On considère un montage à l'aide de trois impédances \bar{Z}_A , \bar{Z}_B et \bar{Z}_C branchées comme indiqué sur le schéma. Ce montage (**Figure 1**) est alimenté par une source de tension sinusoïdale :

$$u(t) = U_0 \cos(\omega t)$$



1. Détermination en fonction de \bar{U} , \bar{Z}_A , \bar{Z}_B et \bar{Z}_C le courant \bar{I}_A qui circule dans l'impédance \bar{Z}_A .



D'après la loi d'Ohm

$$\bar{U} = (\bar{Z}_A + \bar{Z}_{BC})\bar{I}_A$$

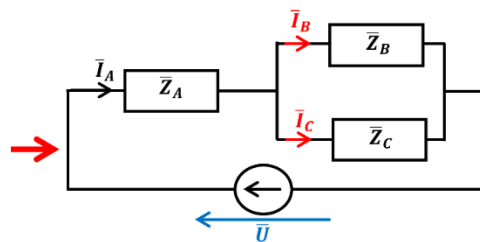
Or \bar{Z}_{BC} est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_B en parallèle avec \bar{Z}_C

$$\frac{1}{\bar{Z}_{BC}} = \frac{1}{\bar{Z}_B} + \frac{1}{\bar{Z}_C} \Rightarrow \bar{Z}_{BC} = \frac{\bar{Z}_B \bar{Z}_C}{\bar{Z}_B + \bar{Z}_C}$$

Soit

$$\bar{I}_A = \frac{\bar{U}}{\bar{Z}_A + \bar{Z}_{BC}} = \frac{\bar{Z}_B + \bar{Z}_C}{\bar{Z}_A \bar{Z}_B + \bar{Z}_A \bar{Z}_C + \bar{Z}_B \bar{Z}_C} \bar{U}$$

2. Détermination en fonction de \bar{U} , \bar{Z}_A , \bar{Z}_B et \bar{Z}_C le courant \bar{I}_C qui circule dans l'impédance \bar{Z}_C .



D'après la loi des nœuds

$$\bar{I}_A = \bar{I}_B + \bar{I}_C$$

Or

$$\bar{Z}_B \bar{I}_B = \bar{Z}_C \bar{I}_C \quad \Rightarrow \quad \bar{I}_B = \frac{\bar{Z}_C}{\bar{Z}_B} \bar{I}_C$$

$$\bar{I}_A = \left(\frac{\bar{Z}_C}{\bar{Z}_B} + 1 \right) \bar{I}_C \quad \Rightarrow \quad \bar{I}_C = \frac{\bar{Z}_B}{\bar{Z}_B + \bar{Z}_C} \bar{I}_A$$

Soit

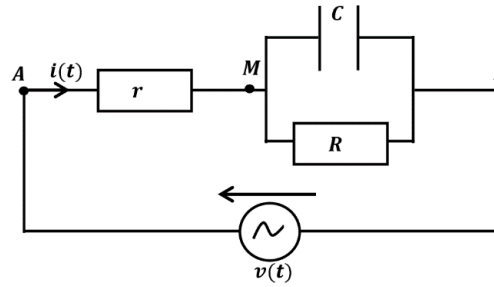
$$\bar{I}_C = \frac{\bar{Z}_B}{\bar{Z}_A \bar{Z}_B + \bar{Z}_A \bar{Z}_C + \bar{Z}_B \bar{Z}_C} \bar{U}$$

3. Comment peut-on constituer \bar{Z}_A et \bar{Z}_B pour que le courant \bar{I}_C soit indépendant de \bar{Z}_C .

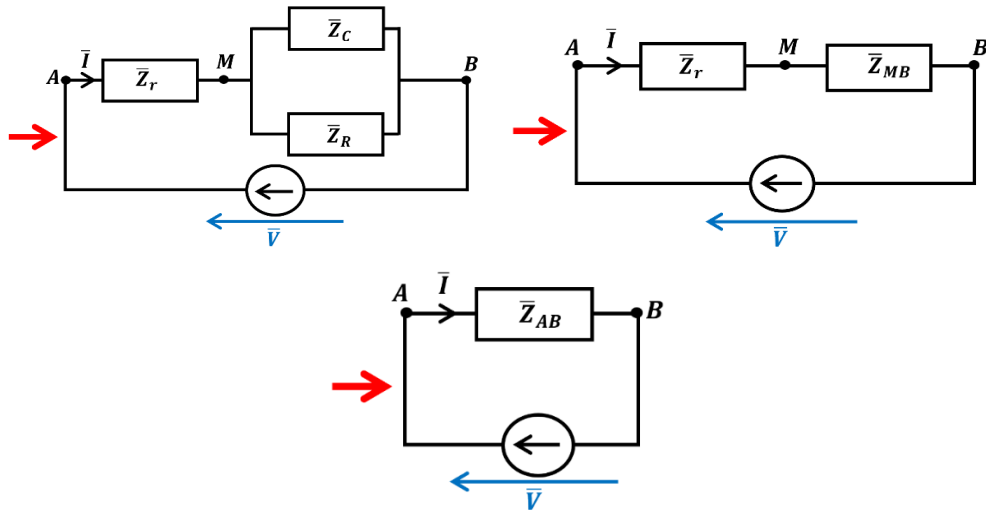
Pour que \bar{I}_C soit indépendant de \bar{Z}_C , alors

$$\bar{Z}_A \bar{Z}_C + \bar{Z}_B \bar{Z}_C = 0 \quad \Rightarrow \quad \bar{Z}_A + \bar{Z}_B = 0$$

II. On considère le circuit électrique présenté sur la *figure 2*.



1. Impédance complexe \bar{Z}_{AB} du circuit (module, argument).



L'impédance complexe \bar{Z}_{AB} entre la branche A et B est l'impédance équivalente à l'association de $\bar{Z}_r = r$ en série avec l'impédance équivalente \bar{Z}_{MB} .

$$\bar{Z}_{AB} = \bar{Z}_r + \bar{Z}_{MB}$$

Or, \bar{Z}_{MB} est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_R en parallèle avec \bar{Z}_C .

$$\frac{1}{\bar{Z}_{MB}} = \frac{1}{\bar{Z}_R} + \frac{1}{\bar{Z}_C} = \frac{1}{R} + jC\omega \Rightarrow \bar{Z}_{MB} = \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

Soit

$$\bar{Z}_{AB} = r + \frac{R}{1 + jRC\omega} = \frac{r + R + jrRC\omega}{1 + jRC\omega}$$

$$\Rightarrow \bar{Z}_{AB} = \frac{r + R + jrRC\omega - j(r + R)RC\omega + rR^2C^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2}$$

$$\Rightarrow \bar{Z}_{AB} = \frac{r + R + rR^2C^2\omega^2 - jR^2C\omega}{1 + R^2C^2\omega^2} = \frac{r + R + rR^2C^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2} + j \frac{(-R^2C\omega)}{1 + R^2C^2\omega^2}$$

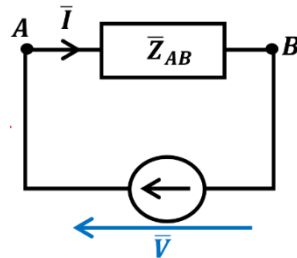
$$\Rightarrow \bar{Z}_{AB} = a + jb = Z_{AB} e^{j\phi} = |\bar{Z}_{AB}| e^{j\phi}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \text{Module: } Z_{AB} = |\bar{Z}_{AB}| = \sqrt{\left(\frac{r + R + rR^2C^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2}\right)^2 + \frac{R^4C^2\omega^2}{(1 + R^2C^2\omega^2)^2}} \\ \text{Argument: } \phi = \text{Arg}(\bar{Z}_{AB}) = \text{Arctg}\left(\frac{b}{a}\right) = -\text{Arctg}\left(\frac{R^2C\omega}{r + R + rR^2C^2\omega^2}\right) \end{cases}$$

2. Entre les bornes A et B on applique la tension sinusoïdale $v(t) = V_m \cos(\omega t)$.

Détermination du courant principal $i(t)$, $i(t) = I_m \cos(\omega t + \phi)$

En notation complexe



$$v(t) = V_m \cos(\omega t) \Rightarrow \bar{V} = V_m e^{j0}$$

$$i(t) = I_m \cos(\omega t + \phi) \Rightarrow \bar{I} = I_m e^{j\phi}$$

$$\bar{V} = \bar{Z}_{AB} \bar{I}$$

Or $\bar{I} \cdot \bar{I}^* = I_m^2$ (où \bar{I}^* est le complexe conjugué de \bar{I})

$$V_m^2 = \bar{V} \cdot \bar{V}^* = \bar{Z}_{AB} \bar{I} \cdot \bar{Z}_{AB}^* \bar{I}^* = |\bar{Z}_{AB}|^2 I_m^2 = Z_{AB}^2 I_m^2$$

D'où

$$\Rightarrow I_m = \frac{V_m}{|\bar{Z}_{AB}|} = \frac{V_m}{Z_{AB}}$$

$$I_m = \frac{V_m}{\sqrt{\left(\frac{r + R + rR^2C^2\omega^2}{1 + R^2C^2\omega^2}\right)^2 + \frac{R^4C^2\omega^2}{(1 + R^2C^2\omega^2)^2}}}$$

Or, on a

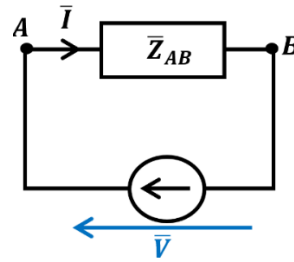
$$\begin{aligned}\bar{V} &= \bar{Z}_{AB} \bar{I} \Rightarrow V_m e^{j0} = Z_{AB} e^{j\phi} I_m e^{j\varphi} \\ &\Rightarrow V_m e^{j0} = Z_{AB} I_m e^{j(\phi+\varphi)} \\ &\Rightarrow \phi + \varphi = 0 \Rightarrow \varphi = -\phi\end{aligned}$$

D'où

$$\boxed{\varphi = -\phi = \text{Arctg} \left(\frac{R^2 C \omega}{r + R + r R^2 C^2 \omega^2} \right)}$$

Ou bien ; d'après la loi d'Ohm

$$\bar{V} = \bar{Z}_{AB} \bar{I} \Rightarrow \bar{I} = \frac{\bar{V}}{\bar{Z}_{AB}}$$



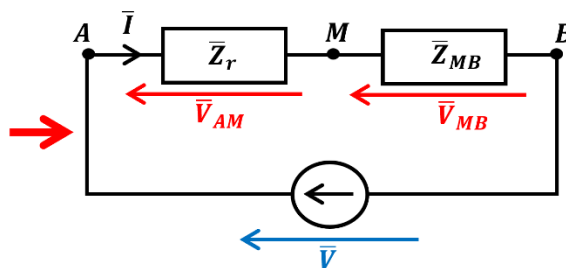
Soit

$$\Rightarrow \begin{cases} I_m = |\bar{I}| = \frac{|\bar{V}|}{|\bar{Z}_{AB}|} = \frac{V_m}{\sqrt{\left(\frac{r + R + r R^2 C^2 \omega^2}{1 + R^2 C^2 \omega^2} \right)^2 + \frac{R^4 C^2 \omega^2}{(1 + R^2 C^2 \omega^2)^2}}} \\ \varphi = \text{Arg}(\bar{I}) = \text{Arg}(\bar{V}) - \text{Arg}(\bar{Z}_{AB}) = 0 - \phi = \text{Arctg} \left(\frac{R^2 C \omega}{r + R + r R^2 C^2 \omega^2} \right) \end{cases}$$

3. La tension $v_{MB}(t)$ aux bornes de l'association de R et C en parallèle en fonction de r, R, C et ω .

$$v_{MB}(t) = V_m^{MB} \cos(\omega t + \varphi_{MB})$$

Or on a



$$\bar{V}_{MB} = \bar{Z}_{MB} \bar{I} = \bar{Z}_{MB} \frac{\bar{V}}{\bar{Z}_{AB}} = \frac{\bar{Z}_{MB}}{\bar{Z}_{AB}} \bar{V}$$

Or

$$\bar{Z}_{MB} = \frac{R}{1 + jRC\omega} \quad \text{et} \quad \bar{Z}_{AB} = \frac{r + R + jrRC\omega}{1 + jRC\omega}$$

$$\Rightarrow \frac{\bar{Z}_{MB}}{\bar{Z}_{AB}} = \frac{R}{r + R + jrRC\omega}$$

Soit

$$\bar{V}_{MB} = \frac{R}{r + R + jrRC\omega} \bar{V}$$

Alors

❖ L'amplitude V_m^{MB} de la tension $v_{MB}(t)$

$$V_m^{MB} = |\bar{V}_{MB}| = \frac{R}{\sqrt{(r + R)^2 + (rRC\omega)^2}} V_m$$

❖ La phase φ_{MB} à l'origine de la tension $v_{MB}(t)$

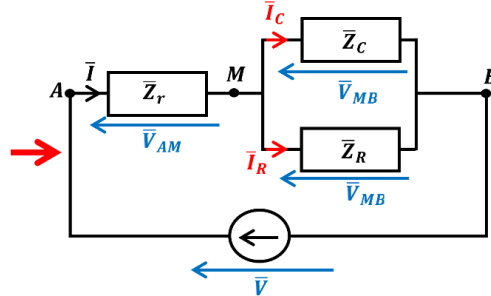
$$\varphi_{MB} = \text{Arg}(\bar{V}_{MB}) = \text{Arg}(R) - \text{Arg}(r + R + jrRC\omega) + \text{Arg}(\bar{V})$$

$$\varphi_{MB} = \text{Arctan}\left(\frac{0}{R}\right) - \text{Arctan}\left(\frac{rRC\omega}{r + R}\right) + 0$$

$$\varphi_{MB} = -\text{Arctan}\left(\frac{rRC\omega}{r + R}\right)$$

4. Le courant $i_C(t) = I_{cm} \cos(\omega t + \varphi_C)$ qui circule dans le condensateur C.

Or on a



$$\bar{V}_{MB} = \bar{Z}_C \bar{I}_C \Rightarrow \bar{I}_C = \frac{\bar{V}_{MB}}{\bar{Z}_C} = \frac{\bar{Z}_{MB}}{\bar{Z}_{AB}} \bar{V}$$

Soit

$$\Rightarrow \bar{I}_C = \frac{jRC\omega}{r + R + jrRC\omega} \bar{V}$$

D'où

❖ L'amplitude I_{cm} du courant $i_C(t)$

$$I_{cm} = |\bar{I}_C| = \frac{|jRC\omega|}{|r + R + jrRC\omega|} |\bar{V}| = \frac{RC\omega}{\sqrt{(r + R)^2 + (rRC\omega)^2}} V_m$$

❖ La phase φ_C à l'origine du courant $i_C(t)$

$$\varphi_C = \text{Arg}(\bar{I}_C) = \text{Arg}(jRC\omega) - \text{Arg}(r + R + jrRC\omega) + \text{Arg}(\bar{V})$$

$$\varphi_C = \text{Arctan}\left(\frac{RC\omega}{0}\right) - \text{Arctan}\left(\frac{rRC\omega}{r+R}\right) + 0$$

$$\varphi_C = \frac{\pi}{2} - \text{Arctan}\left(\frac{rRC\omega}{r+R}\right)$$

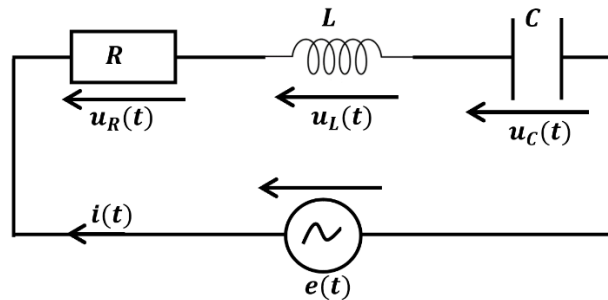
Or on a $\text{Arctan}(x) + \text{Arctan}\left(\frac{1}{x}\right) = \frac{\pi}{2}$

Donc

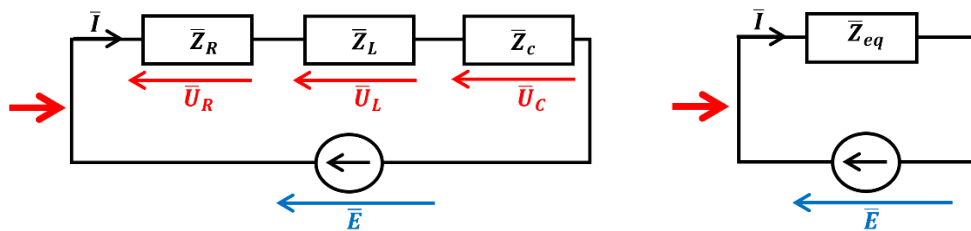
$$\varphi_C = \text{Arctan}\left(\frac{r+R}{rRC\omega}\right)$$

Exercice 5 :

Le circuit suivant est alimenté par un générateur de fréquence $f = 50 \text{ Hz}$ et d'amplitude $E_m = 311 \text{ V}$. La phase à l'origine de la tension $e(t)$ délivrée par le générateur est prise égale à zéro. Données : $R = 40 \Omega$, $L = 0.2 \text{ H}$, $C = 5 \mu\text{F}$.



1. L'amplitude complexe \bar{I} du courant $i(t)$. En déduire l'amplitude I_m et la phase à l'origine φ_i de l'intensité $i(t)$.



L'impédance complexe \bar{Z}_{eq} équivalente du circuit est l'impédance équivalente à l'association des trois impédances \bar{Z}_R , \bar{Z}_C et \bar{Z}_L en série.

$$\bar{Z}_{eq} = \bar{Z}_R + \bar{Z}_L + \bar{Z}_C = R + j\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)$$

Or ; d'après la loi d'Ohm

$$\bar{E} = \bar{Z}_{eq} \bar{I} = \left[R + j\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right) \right] \bar{I}$$

Soit

$$\Rightarrow \bar{I} = \frac{\bar{E}}{\bar{Z}_{eq}} = \frac{\bar{E}}{R + j\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)}$$

D'où $i(t) = I_m \cos(\omega t + \varphi_i)$; avec :

❖ L'amplitude I_m du courant $i(t)$

$$I_m = |\bar{I}| = \frac{|\bar{E}|}{|\bar{Z}_{eq}|} = \frac{E_m}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)^2}} = 0.54 \text{ A}$$

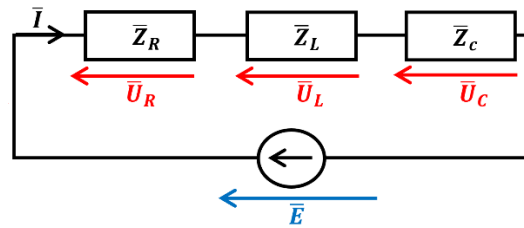
❖ La phase φ_i à l'origine du courant $i(t)$

$$\varphi_i = \text{Arg}(\bar{I}) = \text{Arg}(\bar{E}) - \text{Arg}(\bar{Z}_{eq})$$

$$\varphi_i = 0 - \text{Arctan}\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{RC\omega}\right)$$

$$\varphi_i = \text{Arctan}\left(\frac{1 - LC\omega^2}{RC\omega}\right) = 86^\circ$$

2. Exprimer les amplitudes complexes \bar{U}_R , \bar{U}_L et \bar{U}_C des tensions aux bornes de chacun des dipôles. En déduire les amplitudes et les phases à l'origine de ces tensions.



Or ; on a toutes les impédances \bar{Z}_R , \bar{Z}_L et \bar{Z}_C sont traversées par le même courant \bar{I} ; donc

➤ Dans la résistance : on a

$$\bar{U}_R = \bar{Z}_R \bar{I} = R \bar{I} \quad \text{avec} \quad \bar{I} = \frac{\bar{E}}{\bar{Z}_{eq}}$$

Soit

$$\Rightarrow \bar{U}_R = \frac{R}{\bar{Z}_{eq}} \bar{E} = \frac{R}{R + j\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)} \bar{E}$$

Alors $u_R(t) = U_{Rm} \cos(\omega t + \varphi_R)$; avec :

❖ L'amplitude U_{Rm} de la tension $u_R(t)$

$$U_{Rm} = |\bar{U}_R| = \frac{|R|}{|\bar{Z}_{eq}|} |\bar{E}| = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)^2}} E_m$$

❖ La phase φ_R à l'origine de la tension $u_R(t)$

$$\varphi_R = \text{Arg}(R) + \text{Arg}(\bar{E}) - \text{Arg}(\bar{Z}_{eq})$$

$$\varphi_R = \text{Arctan}\left(\frac{0}{R}\right) + 0 - \text{Arctan}\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{RC\omega}\right)$$

$$\Rightarrow \boxed{\varphi_R = \text{Arctan}\left(\frac{1 - LC\omega^2}{RC\omega}\right) = 86^\circ}$$

➤ Dans la bobine : on a

$$\bar{U}_L = \bar{Z}_L \bar{I} = jL\omega \bar{I}$$

Soit $\Rightarrow \boxed{\bar{U}_L = \frac{jL\omega}{\bar{Z}_{eq}} \bar{E} = \frac{jL\omega}{R + j\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)} \bar{E}}$

Alors $u_L(t) = U_{Lm} \cos(\omega t + \varphi_L)$; avec :

❖ **L'amplitude U_{Lm} de la tension $u_L(t)$**

$$\boxed{U_{Lm} = |\bar{U}_L| = \frac{|jL\omega|}{|\bar{Z}_{eq}|} |\bar{E}| = \frac{L\omega}{\sqrt{R^2 + \left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)^2}} E_m}$$

❖ **La phase φ_L à l'origine de la tension $u_L(t)$**

$$\varphi_L = \text{Arg}(jL\omega) + \text{Arg}(\bar{E}) - \text{Arg}(\bar{Z}_{eq})$$

$$\varphi_L = \text{Arctan}\left(\frac{L\omega}{0}\right) + 0 - \text{Arctan}\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{RC\omega}\right)$$

$$\varphi_L = \frac{\pi}{2} + 0 - \text{Arctan}\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{RC\omega}\right)$$

$$\Rightarrow \boxed{\varphi_L = \frac{\pi}{2} + \text{Arctan}\left(\frac{1 - LC\omega^2}{RC\omega}\right) = 176^\circ}$$

➤ Dans le condensateur : on a

$$\bar{U}_C = \bar{Z}_C \bar{I} = \frac{1}{jC\omega} \bar{I}$$

Soit $\Rightarrow \boxed{\bar{U}_C = \frac{1}{jC\omega \bar{Z}_{eq}} \bar{E} = \frac{1}{jC\omega \left[R + j\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)\right]} \bar{E}}$

Alors $u_C(t) = U_{Cm} \cos(\omega t + \varphi_C)$; avec :

❖ **L'amplitude U_{Cm} de la tension $u_C(t)$**

$$\boxed{U_{Cm} = |\bar{U}_C| = \frac{|\bar{E}|}{|jC\omega| |\bar{Z}_{eq}|} = \frac{E_m}{C\omega \sqrt{R^2 + \left(\frac{LC\omega^2 - 1}{C\omega}\right)^2}}$$

❖ **La phase φ_C à l'origine de la tension $u_C(t)$**

$$\varphi_C = \text{Arg}(\bar{E}) - \text{Arg}(jC\omega) - \text{Arg}(\bar{Z}_{eq})$$

$$\varphi_C = 0 - \text{Arctan}\left(\frac{C\omega}{0}\right) - \text{Arctan}\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{RC\omega}\right)$$

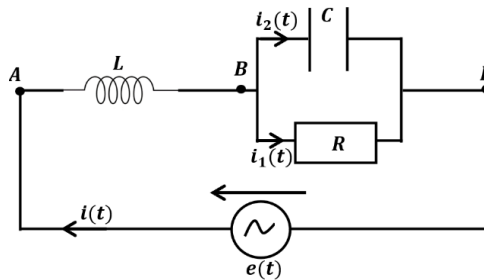
$$\varphi_c = 0 - \frac{\pi}{2} - \text{Arctan}\left(\frac{LC\omega^2 - 1}{RC\omega}\right) = -\left[\frac{\pi}{2} - \text{Arctan}\left(\frac{1 - LC\omega^2}{RC\omega}\right)\right]$$

Avec $\text{Arctan}(x) + \text{Arctan}\left(\frac{1}{x}\right) = \frac{\pi}{2}$

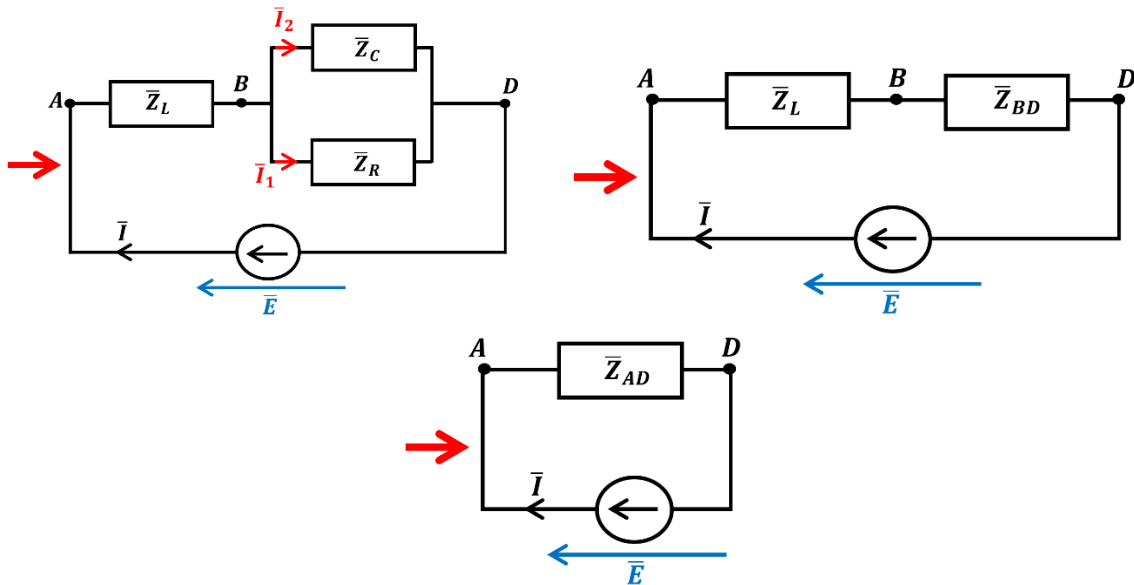
$$\Rightarrow \boxed{\varphi_c = -\text{Arctan}\left(\frac{RC\omega}{1 - LC\omega^2}\right) = -4^\circ}$$

Exercice 6 :

Le circuit de la figure ci-dessous est alimenté par un générateur de fréquence $f = 50 \text{ Hz}$ et d'amplitude $E_m = 311 \text{ V}$. La phase à l'origine de la tension $e(t)$ délivrée par le générateur est prise égale à zéro. Données : $R = 40 \Omega$, $L = 0.2 \text{ H}$, $C = 5 \mu\text{F}$.



1. L'expression de l'impédance complexe \bar{Z}_{AD} de ce circuit.



L'impédance complexe \bar{Z}_{AD} entre la branche A et D est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_L en série avec l'impédance équivalente \bar{Z}_{BD} entre B et D.

Or, \bar{Z}_{BD} est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_R en parallèle avec \bar{Z}_C .

Donc :

$$\frac{1}{\bar{Z}_{BD}} = \frac{1}{\bar{Z}_R} + \frac{1}{\bar{Z}_C} = \frac{1}{R} + jC\omega = \frac{1 + jRC\omega}{R} \Rightarrow \bar{Z}_{BD} = \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

Soit

$$\bar{Z}_{AD} = \bar{Z}_L + \bar{Z}_{BD} = jL\omega + \frac{R}{1 + jRC\omega} = \frac{R + j(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2}$$

Alors

$$\boxed{\bar{Z}_{AD} = \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} + j \frac{(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2} = a + jb}$$

2. L'inductance L en fonction de R , C et ω pour que le dipôle AD soit équivalent à une résistance pure R_{eq} . Calculer L ainsi que R_{eq} .

Pour que **le dipôle AD soit équivalent à une résistance pure R_{eq}** ; il faut que

$$\bar{Z}_{AD} = \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} + j \frac{(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2} = R_{eq} + j0$$

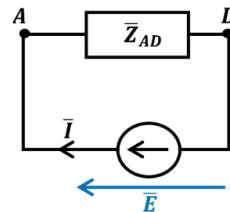
Soit (**Partie imaginaire nulle, il reste la partie réelle = R_{eq}**)

$$\Rightarrow \begin{cases} \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} = R_{eq} \\ \frac{(L\omega + R^2LC^2\omega^3 - R^2C\omega)}{1 + (RC\omega)^2} = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} R_{eq} = \frac{R}{1 + (RC\omega)^2} = 36,4 \, \Omega \\ L = \frac{R^2C}{1 + (RC\omega)^2} = 0,12 \, H \end{cases}$$

3. L'amplitude I_m de l'intensité $i(t)$

Or ; d'après la loi d'Ohm

$$\bar{E} = \bar{Z}_{AD} \bar{I} = R_{eq} \bar{I}$$



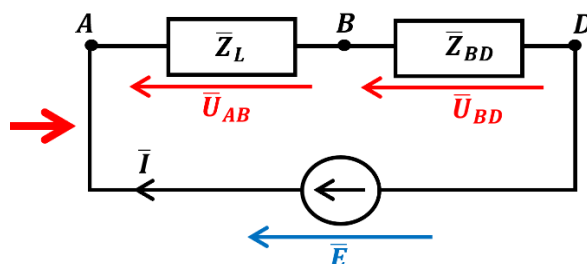
Soit

$$\Rightarrow \boxed{\bar{I} = \frac{\bar{E}}{R_{eq}}}$$

Alors

$$\boxed{I_m = \frac{E_m}{R_{eq}} = 4,3 \, A}$$

4. Les amplitudes U_{AB} et U_{BD} des tensions $u_{AB}(t)$ et $u_{BD}(t)$



Or ; on a les impédances $\bar{Z}_L = \bar{Z}_{AB}$ et \bar{Z}_{BD} sont traversées par le même courant \bar{I} ; donc

➤ Pour la tension $u_{AB}(t)$:

on a

$$\bar{U}_{AB} = \bar{Z}_{AB}\bar{I} = \bar{Z}_L\bar{I} = jL\omega\bar{I}$$

Soit

$$\Rightarrow U_{AB} = |\bar{U}_{AB}| = |jL\omega||\bar{I}|$$

Alors

$$U_{AB} = L\omega I_m = 206 \text{ V}$$

➤ Pour la tension $u_{BD}(t)$:

on a

$$\bar{U}_{BD} = \bar{Z}_{BD}\bar{I} = \frac{R}{1 + jRC\omega}\bar{I}$$

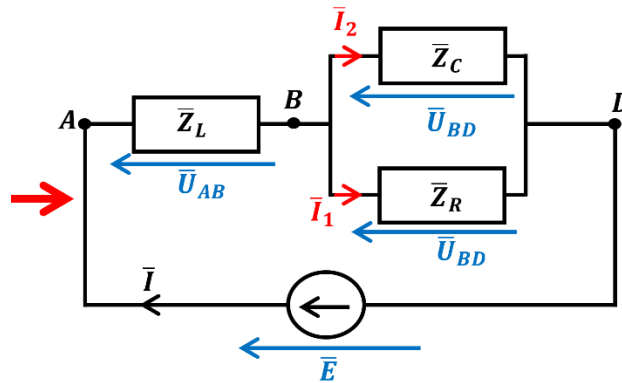
Soit

$$\Rightarrow U_{BD} = |\bar{U}_{BD}| = \left| \frac{R}{1 + jRC\omega} \right| |\bar{I}|$$

Alors

$$U_{AB} = \frac{R}{\sqrt{1 + (RC\omega)^2}} I_m = 260 \text{ V}$$

5. Amplitudes I_{1m} et I_{2m} des intensités $i_1(t)$ et $i_2(t)$



➤ Pour le courant $i_1(t)$:

On a

$$\bar{U}_{BD} = \bar{Z}_R\bar{I}_1 = R\bar{I}_1 \Rightarrow \bar{I}_1 = \frac{\bar{U}_{BD}}{R}$$

Soit

$$\Rightarrow I_{1m} = |\bar{I}_1| = \frac{|\bar{U}_{BD}|}{|R|}$$

Alors

$$I_{1m} = \frac{U_{BD}}{R} = 2,6 \text{ A}$$

➤ Pour le courant $i_2(t)$:

on a

$$\bar{U}_{BD} = \bar{Z}_C \bar{I}_2 = \frac{1}{jC\omega} \bar{I}_2 \Rightarrow \bar{I}_2 = jC\omega \bar{U}_{BD}$$

Soit

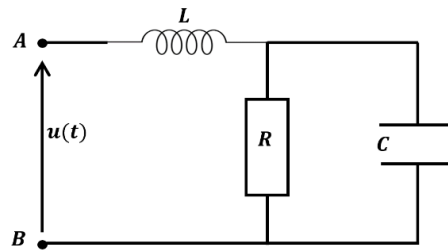
$$\Rightarrow I_{2m} = |\bar{I}_2| = |jC\omega| |\bar{U}_{BD}|$$

Alors

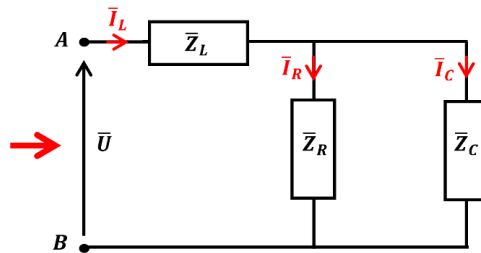
$$I_{2m} = C\omega U_{BD} = 3,4 \text{ A}$$

Exercice 7

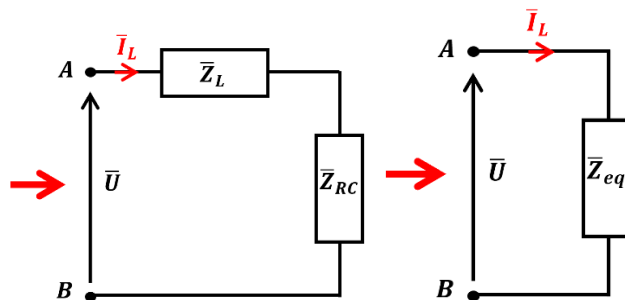
On considère le circuit de la figure ci-dessous où $u(t) = U_m \cos(\omega t)$.



1. Intensités des courants dans chacune des branches du circuit



➤ Dans la bobine :



L'impédance complexe \bar{Z}_{eq} entre la branche A et B est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_L en série avec l'impédance équivalente \bar{Z}_{RC} .

Or, \bar{Z}_{RC} est l'impédance équivalente à l'association de \bar{Z}_R en parallèle avec \bar{Z}_C .

Donc

$$\frac{1}{\bar{Z}_{RC}} = \frac{1}{\bar{Z}_R} + \frac{1}{\bar{Z}_C} = \frac{1}{R} + jC\omega = \frac{1 + jRC\omega}{R} \Rightarrow \bar{Z}_{RC} = \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

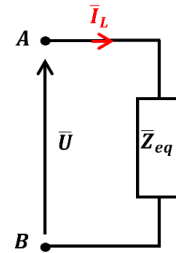
Soit

$$\bar{Z}_{eq} = \bar{Z}_L + \bar{Z}_{RC} = jL\omega + \frac{R}{1 + jRC\omega} = \frac{R(1 - LC\omega^2) + jL\omega}{1 + jRC\omega}$$

D'après la loi d'Ohm

$$\bar{U} = \bar{Z}_{eq} \bar{I}_L$$

$$\Rightarrow \bar{I}_L = \frac{\bar{U}}{\bar{Z}_{eq}} = \frac{(1 + jRC\omega)\bar{U}}{R(1 - LC\omega^2) + jL\omega}$$



$$\Rightarrow \begin{cases} i_L(t) = I_{Lm} \cos(\omega t + \varphi_L) \\ I_{Lm} = |\bar{I}_L| = \frac{|\bar{U}|}{|\bar{Z}_{eq}|} = \frac{U_m \sqrt{(1 + (RC\omega)^2)}}{\sqrt{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}} \\ \varphi_L = \arg(\bar{I}_L) = \text{Arctan}(RC\omega) - \text{Arctan}\left(\frac{L\omega}{R(1 - LC\omega^2)}\right) \end{cases}$$

➤ Dans le condensateur :

D'après la loi des nœuds

$$\bar{I}_L = \bar{I}_C + \bar{I}_R$$

Or

$$\bar{Z}_R \bar{I}_R = \bar{Z}_C \bar{I}_C \Rightarrow \bar{I}_R = \frac{\bar{Z}_C}{\bar{Z}_R} \bar{I}_C = \frac{1}{jRC\omega} \bar{I}_C$$

Soit

$$\bar{I}_L = \bar{I}_C + \bar{I}_R = \left(1 + \frac{1}{jRC\omega}\right) \bar{I}_C = \frac{jRC\omega + 1}{jRC\omega} \bar{I}_C$$

$$\Rightarrow \bar{I}_C = \frac{jRC\omega}{jRC\omega + 1} \bar{I}_L = \frac{jRC\omega \bar{U}}{R(1 - LC\omega^2) + jL\omega}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} i_C(t) = I_{Cm} \cos(\omega t + \varphi_C) \\ I_{Cm} = |\bar{I}_C| = \frac{RC\omega U_m}{\sqrt{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}} \\ \varphi_C = \arg(\bar{I}_C) = \frac{\pi}{2} - \text{Arctan}\left(\frac{L\omega}{R(1 - LC\omega^2)}\right) = \text{Arctan}\left(\frac{R(1 - LC\omega^2)}{L\omega}\right) \end{cases}$$

➤ Dans la résistance :

Or on a

$$\bar{I}_R = \frac{\bar{Z}_C}{\bar{Z}_R} \bar{I}_C = \frac{1}{jRC\omega} \bar{I}_C = \frac{\bar{U}}{R(1 - LC\omega^2) + jL\omega}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} i_R(t) = I_{Rm} \cos(\omega t + \varphi_R) \\ I_{Rm} = |\bar{I}_R| = \frac{U_m}{\sqrt{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}} \\ \varphi_R = \arg(\bar{I}_R) = -\text{Arctan}\left(\frac{L\omega}{R(1 - LC\omega^2)}\right) \end{cases}$$

2. Puissances actives et réactives dans les différentes branches.

➤ Dans la bobine :

$$P_a = 0 \quad \text{et} \quad P_r = L\omega I_{effL}^2 = \frac{1}{2} L\omega I_{Lm}^2$$

$$I_{Lm}^2 = \frac{U_m^2(1 + RC\omega)^2}{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}$$

Donc

$$P_r = \frac{1}{2} \frac{U_m^2 L\omega(1 + RC\omega)^2}{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}$$

➤ Dans le condensateur :

$$P_a = 0 \quad \text{et} \quad P_r = -\frac{1}{C\omega} I_{effC}^2 = \frac{1}{2} \frac{1}{C\omega} I_{Cm}^2$$

$$I_{Cm}^2 = \frac{U_m^2(RC\omega)^2}{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}$$

Donc

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

➤ Dans la résistance :

$$P_a = RI_{effR}^2 = \frac{1}{2} RI_{Rm}^2 \quad \text{et} \quad P_r = 0$$

$$I_{Rm}^2 = \frac{U_m^2}{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}$$

Donc

$$P_a = \frac{1}{2} \frac{RU_m^2}{(L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2}$$

➤ Bilan des puissances :

$$\bar{P} = P_a + jP_r = \frac{1}{2} \bar{U} \bar{I}_L^*$$

$$\bar{P} = \frac{1}{2} U_m^2 \frac{(1 - jRC\omega)}{-jL\omega + R(1 - LC\omega^2)} = \frac{1}{2} U_m^2 \frac{R - j[(R^2C\omega(1 - LC\omega^2) - L\omega)]}{((L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2)}$$

Donc

$$P_a = \frac{1}{2} \frac{U_m^2 R}{((L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2)} \quad \text{et} \quad P_r = \frac{1}{2} \frac{U_m^2 [(R^2C\omega(1 - LC\omega^2) - L\omega)]}{((L\omega)^2 + R^2(1 - LC\omega^2)^2)}$$