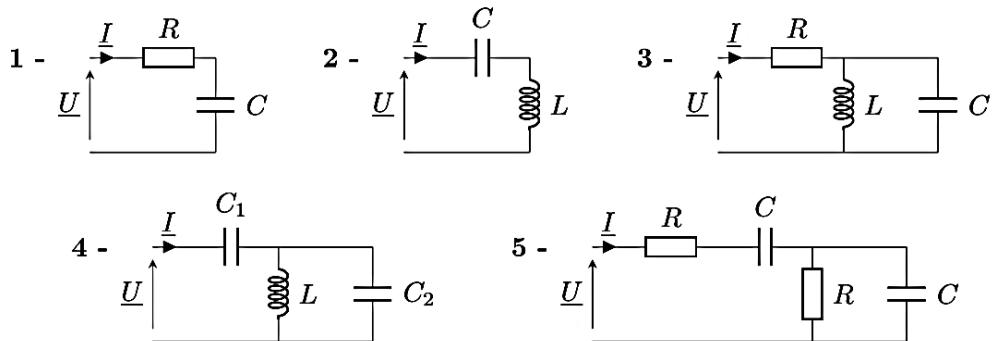


## ELECTRICITE EN REGIME SINUSOIDAL FORCE / RESONANCE

### Travaux dirigés

#### Exercice 1 : Détermination d'impédances

Pour chaque dipôle ci-dessous, déterminer son impédance complexe équivalente. Ecrire le résultat sous forme d'une fraction unique, faisant apparaître des grandeurs sans dimension du type  $RC\omega$ ,  $L\omega/R$  ou  $LC\omega^2$ .



$$1. \underline{Z} = \underline{Z}_R + \underline{Z}_C = R + \frac{1}{j\omega C} = \frac{1+jRC\omega}{j\omega C} \\ = \frac{1+jRC\omega}{jRC\omega} R$$

$$2. \underline{Z} = \underline{Z}_C + \underline{Z}_L = \frac{1}{j\omega C} + jL\omega = \frac{1 - LC\omega^2}{j\omega C} \\ = \frac{1 - LC\omega^2}{jRC\omega} R$$

$$3. \underline{Z} = R + \frac{\underline{Z}_L \underline{Z}_C}{\underline{Z}_L + \underline{Z}_C} = R + \frac{jL\omega \times \frac{1}{j\omega C}}{jL\omega + \frac{1}{j\omega C}}$$

$$\underline{Z} = R + \frac{jL\omega}{1 - LC\omega^2}$$

$$4. \underline{Z} = \frac{1}{jC_1\omega} + \frac{jL\omega}{1 - LC_2\omega^2}$$

$$\underline{Z} = \frac{1 - LC_2\omega^2 - LC_1\omega^2}{jC_1\omega(1 - LC_2\omega^2)} = \frac{1 - L(C_1 + C_2)\omega^2}{jC_1\omega(1 - LC_2\omega^2)}$$

$$5. \underline{Z} = R + \frac{1}{j\omega C} + \frac{R \times \frac{1}{j\omega C}}{R + \frac{1}{j\omega C}}$$

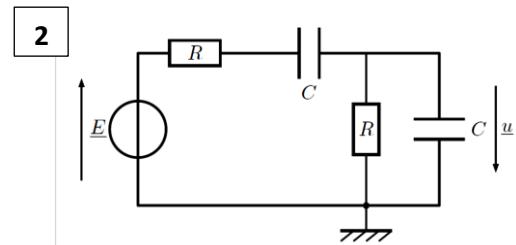
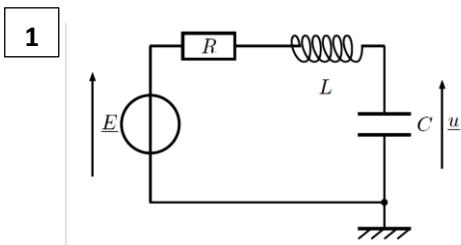
$$\underline{Z} = R + \frac{1}{j\omega C} + \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

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

$$\underline{Z} = \frac{1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2}{j\omega(1 + jRC\omega)}$$

### **Exercice 2 : Détermination de tensions**

Dans les circuits suivants, le générateur fournit une tension sinusoïdale  $e(t) = E \cos(\omega t)$ . Exprimer la tension  $u(t)$  aux bornes du condensateur.



$$[1] \quad \underline{E} = E e^{j(\omega t)}$$

D'après le terrain :

$$\underline{m} = \frac{\underline{Z}_C}{\underline{Z}_C + \underline{Z}_R + \underline{Z}_L} \underline{e} = \frac{\frac{1}{jC\omega}}{\frac{1}{jC\omega} + R + jL\omega} \underline{e}$$

$$\underline{m} = \frac{1}{1 + jRC\omega - LC\omega^2} \underline{e}$$

$$\underline{m} = \frac{1}{1 + jRC\omega - LC\omega^2} E e^{j\omega t}$$

D'où : Amplitude complexe de  $\underline{m}$  :

$$\underline{U} = \frac{\underline{E}}{1 + jRC\omega - LC\omega^2}$$

Module :

$$U = |\underline{U}| = \frac{E}{\sqrt{(1 - LC\omega^2)^2 + (RC\omega)^2}}$$

Argument :

$$\text{Arg}(\underline{U}) = \text{Arg}(\underline{E}) - \arctan\left(\frac{RC\omega}{1 - LC\omega^2}\right)$$

$$\varphi = \text{Arg}(U) = -\arctan\left(\frac{RC\omega}{1 - LC\omega^2}\right)$$

On a donc  $m(t)$  :

$$m(t) = U \cos(\omega t + \varphi)$$

[2] Déroulement de tension  $\underline{U}$  sens de  $\underline{u}$  :

$$\underline{u} = - \frac{\underline{Z}_{eq}}{R + \frac{1}{j\omega} + \underline{Z}_{eq}} e$$

$$\text{Avec } \underline{Z}_{eq} = \frac{R \times \frac{1}{j\omega}}{R + \frac{1}{j\omega}} = \frac{R}{1 + jRC\omega}$$

$$\underline{u} = - \frac{\frac{R}{1 + jRC\omega}}{R + \frac{1}{j\omega} + \frac{R}{1 + jRC\omega}} e$$

$$\underline{u} = - \frac{R}{R + jR^2C\omega + \frac{1 + jRC\omega}{j\omega} + R} e$$

$$\underline{u} = - \frac{jRC\omega}{jRC\omega - R^2C^2\omega^2 + 1 + jRC\omega + jRC\omega} e$$

$$\underline{u} = - \frac{jRC\omega}{1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2} e$$

Amplitude complexe de  $\underline{u}$  :

$$\underline{U} = - \frac{jRC\omega E}{1 + 3jRC\omega - R^2C^2\omega^2}$$

D'où :  $u(t) = U_{\infty} (\cos(\omega t + \varphi))$ , avec :

$$U = |U| = \frac{RC\omega E}{\sqrt{(1 - (RC\omega)^2)^2 + (3RC\omega)^2}}$$

$$\varphi = \arg(U)$$

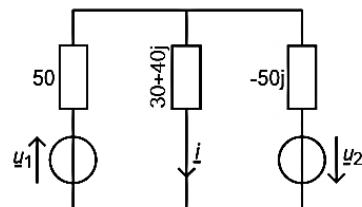
$$\varphi = -\frac{\pi}{2} + \arctan \left( \frac{3RC\omega}{1 - (RC\omega)^2} \right)$$

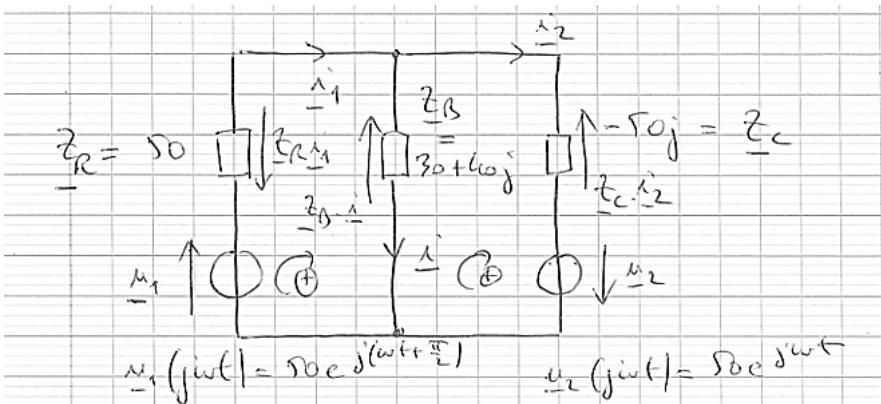
### **Exercice 3 : Réseau à deux mailles**

Dans le circuit ci-contre, les deux sources délivrent des tensions sinusoïdales  $u_1(t)$  et  $u_2(t)$ , de même fréquence. Les impédances complexes y sont indiquées en ohms.

$$u_1(j\omega t) = 50e^{j(\omega t + \frac{\pi}{2})} \text{ et } u_2(j\omega t) = 50e^{j\omega t}$$

Calculer l'intensité complexe  $i$ .





Loi des noeuds :

$$i_1 = i + i_2 \quad (1)$$

Loi des mailles :

$$\text{Gauche : } u_1 - Z_R i_1 - Z_B i = 0 \quad (2)$$

$$\text{Droite : } Z_B i - Z_C i_2 + u_2 = 0 \quad (3)$$

$$(2) \Rightarrow i_1 = \frac{u_1 - Z_B i}{Z_R}$$

$$(3) \Rightarrow i_2 = \frac{Z_B i + u_2}{Z_C}$$

$$(1) \Rightarrow \frac{u_1}{Z_R} - \frac{Z_B i_1}{Z_R} = i + \frac{Z_B i}{Z_C} + \frac{u_2}{Z_C}$$

$$i \left( 1 + \frac{Z_B}{Z_C} + \frac{Z_B}{Z_R} \right) = \frac{u_1}{Z_R} - \frac{u_2}{Z_C}$$

On multiplie par  $Z_R Z_C$  à gauche et à droite

$$i \left( Z_R Z_C + Z_B Z_R + Z_B Z_C \right) = \frac{u_1 Z_C}{Z_R} - \frac{u_2 Z_R}{Z_C}$$

$$\underline{i} = \frac{m_1 \underline{z}_c - m_2 \underline{z}_R}{\underline{z}_R \underline{z}_c + \underline{z}_R \underline{z}_R + \underline{z}_R \underline{z}_R}$$

D'où :

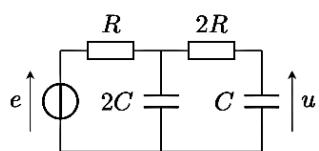
$$\underline{i} = \frac{\underline{s}_0 e^{j(\omega t + \frac{\pi}{2})} x - \underline{s}_0 j - \underline{s}_0 e^{j\omega t} x \underline{s}_0}{\underline{s}_0 \times (-\underline{s}_0 j) + (\underline{z}_0 + \omega j) \times \underline{s}_0 + (\underline{z}_0 + \omega j) \times e^{-j\omega t}}$$

$$\underline{i} = \frac{\underline{s}_0 \times \underline{s}_0 \times e^{-j\frac{\pi}{2}} e^{j(\omega t + \frac{\pi}{2})} - \underline{s}_0 \times \underline{s}_0 e^{j\omega t}}{\text{Dénominateur}}$$

$$\underline{i} = \frac{\underline{s}_0 \times \underline{s}_0 \times e^{j\frac{\pi}{2}} \times e^{j\omega t} \times e^{j\frac{\pi}{2}} - \underline{s}_0 \times \underline{s}_0 e^{j\omega t}}{\text{Dénominateur}}$$

$$\underline{i} = 0 \quad (\text{cas très particulier !})$$

#### Exercice 4 : Obtention d'une équation différentielle



En utilisant les complexes, montrer que la tension  $u$  est solution de l'équation différentielle

$$4\tau^2 \frac{d^2u}{dt^2} + 5\tau \frac{du}{dt} + u = e,$$

en posant  $\tau = RC$ .

$$I = I_1 + I_2 \quad (1)$$

$$E - RI - \frac{1}{2j\omega C} I_1 = 0 \quad (2)$$

$$\frac{1}{2j\omega C} I_1 - 2RI_2 - U = 0 \quad (3)$$

et enfin  $U = \frac{1}{j\omega C} I_2 \quad (4)$

4 équations, 4 inconnues :  $U, I, I_1, I_2$ .

$$(4) \quad I_2 = j\omega U$$

$$(3) \Rightarrow \frac{1}{2j\omega C} I_1 - 2jRC\omega U - U = 0 \quad (5)$$

$$(1) \quad I_1 = I - I_2 = I - j\omega U$$

$$(5) \Rightarrow \frac{1}{2j\omega C} I - \frac{1}{2} U - 2jRC\omega U - U = 0 \quad (6)$$

$$(2) \Rightarrow E - RI - \frac{1}{2j\omega C} I + \frac{1}{2} U = 0 \quad (7)$$

$$(6) \Rightarrow U \left( \frac{3}{2} + 2jRC\omega \right) = \frac{1}{2j\omega C} I$$

$$U \left( 3 + 4jRC\omega \right) = \frac{1}{j\omega C} I$$

$$U (3j\omega - 4RC\omega^2) = I$$

$$(4) \Rightarrow E - \left( R + \frac{1}{2j\omega} \right) (3j\omega - 4RC^2\omega^2) U + \frac{1}{2} U = 0$$

$$E + U \left( 3jRC\omega + 4RC^2\omega^2 - \frac{3}{2} - 2jRC\omega \right) + \frac{1}{2} U = 0$$

$$E + U (1 - 2jRC\omega + 4RC^2\omega^2) = 0$$

$$E = U (1 + 2jRC\omega + 4j^2RC^2\omega^2)$$

$$E = U (1 + 2j^2\omega^2 + 4j^2C^2\omega^2)$$

$j\omega \rightarrow$  dérivée

$(j^2\omega^2) \rightarrow$  dérivée seconde  
en repassant en temporel :

$$e = u + \sqrt{C} \frac{du}{dt} + 4C^2 \frac{d^2u}{dt^2}$$

### Exercice 5 : Etude fréquentielle de l'amplitude d'un oscillateur forcé

Considérons un système subissant des oscillations forcées vérifiant l'équation différentielle suivante :

$$\ddot{x} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{x} + \omega_0^2 x = \omega_0^2 X_0 \cos(\omega t)$$

- 1) En exploitant cette équation différentielle, établir l'expression de l'amplitude complexe  $\underline{X}_M$  de l'élongation du ressort en fonction de la pulsation puis de la pulsation réduite  $u = \frac{\omega}{\omega_0}$ .
- 2) En déduire l'expression de l'amplitude réelle de l'élongation.
- 3) Effectuer l'étude asymptotique de cette amplitude à basse et haute fréquence.
- 4) Exprimer l'amplitude pour  $\omega = \omega_0$
- 5) Etudier la résonance en élongation du système : condition d'existence et pulsation de résonance.

### Exercice 6 : Résonance en vitesse

On considère la suite de l'étude de l'exercice 2, avec un système subissant des oscillations forcées vérifiant l'équation différentielle suivante :

$$\ddot{x} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{x} + \omega_0^2 x = \omega_0^2 X_0 \cos(\omega t)$$

Et une amplitude complexe telle que  $\underline{X}_M = \frac{\omega_0^2 X_0}{(-u^2 \omega_0^2 + i\omega_0^2 u + \omega_0^2)}$  ou  $\underline{X}_M(u) = \frac{X_0}{1 - u^2 + i\frac{\pi}{Q}}$  avec  $u = \frac{\omega}{\omega_0}$ .

- 1) Etablir l'expression de l'amplitude complexe de la vitesse, puis de l'amplitude réelle de la vitesse.
- 2) Etudier la résonance en vitesse : condition, pulsation de résonance, amplitude à la résonance.

### Exercice 8 : Etude d'un oscilloscopogramme

On réalise le montage représenté sur la **figure 1**, qui comporte un résistor de résistance  $10 \Omega$ , une bobine d'inductance  $L$  et de résistance négligeable, et un condensateur de capacité  $C$ . L'ensemble est alimenté par un générateur fournissant une tension alternative sinusoïdale de fréquence  $f$ .

- 1) Déduire de l'oscilloscopogramme les valeurs de la fréquence  $f$ , de l'impédance  $Z$  du dipôle ( $P, M$ ) et du déphasage  $\psi$  de l'intensité  $i$  par rapport à la tension appliquée aux bornes de tout le circuit.
  - 2) Donner l'expression numérique de l'intensité instantanée  $i(t)$  et de la tension instantanée  $u_{PM}(t)$  en fonction du temps.
  - 3) Déterminer en fonction de  $R, L, C, \omega$ , les expressions littérales de l'impédance complexe  $Z$  et de  $\psi$ .
  - 4) Calculer les impédances de  $R$ , de  $L$ , de  $C$ . Comparer la somme de ces trois impédances à l'impédance  $Z$  calculée au 1).
- $C = 20 \mu\text{F}$ . En déduire la valeur de  $L$ .

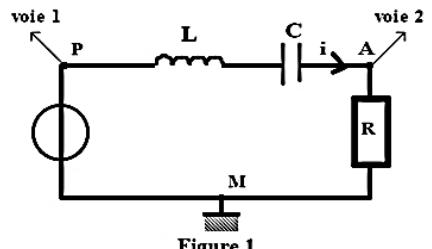


Figure 1  
L'oscilloscopogramme obtenu est reproduit figure 2.

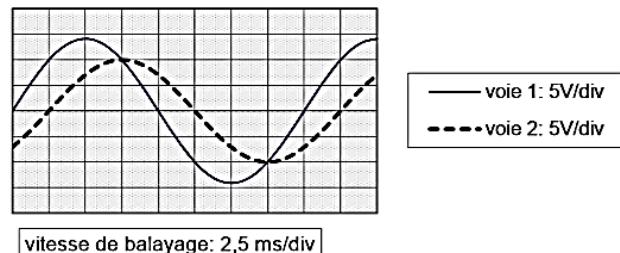


Figure 2

### Exercice 7 : Oscillations forcées d'un système masse-ressort horizontal amorti

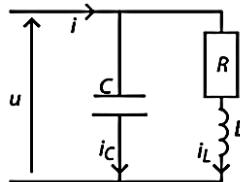
On considère une bille  $M$ , quasi ponctuelle, de masse  $m$  accrochée à un ressort horizontal de longueur à vide  $l_0$  et de constante de raideur  $k$ , se déplaçant sans frottements solides sur un axe horizontal ( $Ox$ ). L'autre extrémité du ressort est fixe ; elle est accrochée en un point O constituant l'origine de l'axe horizontal ( $Ox$ ).

Le point M est de plus soumis à une force excitatrice  $\vec{F}_e = F_m \cos(\omega t) \vec{e}_x$  ainsi qu'à des frottements fluides  $\vec{f} = -h\vec{v}$ .

- 1) Établir l'équation différentielle vérifiée par la position  $x$  du point M.
- 2) Déterminer l'expression de l'amplitude complexe de l'élongation.
- 3) En déduire l'expression de l'amplitude réelle de l'élongation.

### Exercice 9

Le circuit ci-contre est alimenté par une source de tension sinusoïdale  
 $u(t) = U_{\max} \cos \omega t$  et de fréquence  $f = 50\text{Hz}$ .



- 1) Quelle est la représentation complexe de  $u(t)$ ? Donner en fonction de  $R, L, C, \omega$  : les expressions des grandeurs instantanées complexes  $i_C, i_L$ . En déduire les amplitudes  $I_{C\max}, I_{L\max}$  ainsi que les déphasages respectifs  $\psi_C, \psi_L$  de ces courants par rapport à  $u$ .  
 Application numérique.
- 2) De même, donner l'expression littérale de  $i$ ; puis de l'amplitude  $I_{\max}$  et du déphasage  $\psi$  de ce courant par rapport à  $u$ .

On donne:  $U_{\max} = 12 \text{ V}$ ;  $C = 1 \mu\text{F}$ ;  $L = 100 \text{ mH}$ ;  $R = 200 \Omega$ .

### Exercice 10 : Résonance d'un circuit RLC parallèle

L'antenne d'un émetteur est modélisée par un circuit électrique composé de l'association en parallèle d'un résistor de résistance  $R$ , d'une bobine d'inductance  $L$  et d'un condensateur de capacité  $C$  (Fig. 33). Le composant électronique qui alimente l'antenne se comporte comme une source de courant idéale, dont l'intensité caractéristique varie de manière sinusoïdale dans le temps :

$$i(t) = I \cos(\omega t),$$

dont la pulsation est réglable (on parle de pulsation ou fréquence porteuse).

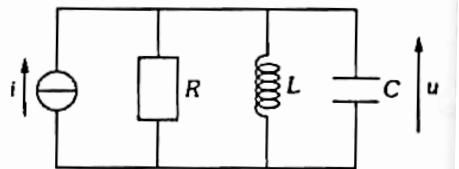


Figure 33

On s'intéresse à la manière dont l'amplitude de la tension  $u$  aux bornes de l'antenne dépend de  $\omega$ .

- a) Peut-on parler de circuit linéaire ?
  - b) Déterminer l'impédance complexe de l'association équivalente à l'antenne.
  - c) En déduire l'amplitude complexe de la tension  $u$  en fonction de  $\omega$ ,  $I$  et des valeurs des composants.
  - d) Pour quelle pulsation, l'amplitude  $V$  de la tension  $u$  prend-elle la valeur maximale notée  $V_{\max}$  ? Commenter.
  - e) Représenter le graphe donnant  $\frac{V}{V_{\max}}$  en fonction d'une pulsation réduite  $u$  que l'on définira.
- On se place dans le cas  $R = 37 \Omega$ ,  $L = 1,2 \cdot 10^{-8} \text{ H}$  et  $C = 2,3 \cdot 10^{-10} \text{ F}$ .
- f) Caractériser quantitativement l'acuité de la résonance. Interpréter sa dépendance en  $R$ .
  - g) Quel est le déphasage entre la tension  $u(t)$  et l'intensité  $i(t)$  ? Comment varie-t-il avec la pulsation réduite ?

a) Tous les composants linéaires  
 $\Rightarrow$  Circuit linéaire

b) Admittance complexe :

$$\underline{Y} = \underline{Y}_R + \underline{Y}_L + \underline{Y}_C$$

$$\underline{Y} = \frac{1}{R} + \frac{1}{j\omega L} + j\omega C$$

$$\underline{Z} = \frac{1}{\underline{Y}} = \frac{1}{\frac{1}{R} + \frac{1}{j\omega L} + j\omega C} = \frac{R}{1 + \frac{R}{j\omega L} + j\omega RC}$$

c)  $\underline{U} = \underline{Z} \underline{I} = \underline{Z} \underline{I}$

$$\underline{U} = \frac{RI}{1 + \frac{R}{j\omega L} + j\omega RC}$$

d)  $U_{\max}$  si  $\sqrt{1 + \left(\frac{R}{j\omega L} + \omega RC\right)^2}$  mini  
 $-\frac{R}{j\omega L} + \omega RC = 0$

$$\omega = \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$
 pulsation de résonance

Pour  $\omega = \omega_0$ ,  $\frac{\underline{U}}{U_{\max}} = \frac{RI}{RI} = 1$

e)  $\frac{U}{U_{\max}} = \frac{|U|}{|U_{\max}|} = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\omega RC - \frac{R}{\omega L}\right)^2}}$

$\textcircled{J}$   $x = \frac{\omega}{\omega_0} = \omega \sqrt{LC}$  pulsation réduite

$Q = \frac{R}{\omega_0 L} = \omega_0 RC$  facteur de qualité

$$\text{donc : } \frac{U}{U_{\max}} = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(Q \frac{\omega}{\omega_0} - Q \frac{\omega_0}{\omega}\right)^2}}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{1+Q^2 \left(x - \frac{1}{x_c}\right)^2}}$$

$$Q = \frac{R}{L\omega_0} = R\omega_0 = R\sqrt{\frac{C}{L}}$$

$$Q = 37 \times \sqrt{\frac{2,3 \cdot 10^{-10}}{1,2 \cdot 10^{-8}}} \approx 5$$

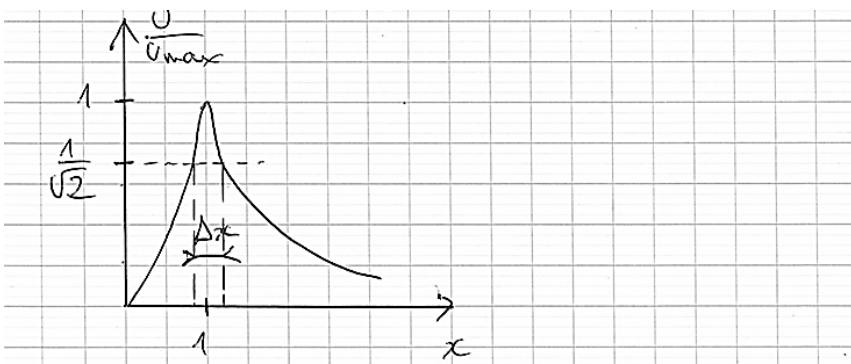
$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} = \frac{1}{\sqrt{2,3 \cdot 10^{-10} \times 1,2 \cdot 10^{-8}}} = \frac{1}{\sqrt{2,3 \times 1,2 \times 10^{-18}}}$$

$$= 0,60 \cdot 10^9 \text{ rad.s}^{-1}$$

$$= 6,0 \cdot 10^8 \text{ rad.s}^{-1}$$

$$\Delta\omega = \frac{\omega_0}{Q} \quad \Delta x = \frac{x_0}{Q} = \frac{1}{5}$$

$$\begin{cases} x \rightarrow 0 & \Rightarrow \frac{U}{U_{\max}} \rightarrow 0 \\ x \rightarrow \infty & \Rightarrow \frac{U}{U_{\max}} \rightarrow 0 \\ x = 1 & \Rightarrow \frac{U}{U_{\max}} = 1 \end{cases}$$



f) Amplitude à la résonance caractérisée par l'intervalle  
 $\Delta x = \frac{1}{Q}$  <sup>inversement proportionnel à R.</sup>

$$\begin{aligned} g) \quad \varphi &= \arg(z) \\ &= \arg\left(\frac{U}{I}\right) \\ &= \arg\left(\frac{R}{1 + \frac{R}{jL\omega} + jRC\omega}\right) \end{aligned}$$

$$\varphi = -\arctan\left(\frac{RC\omega - \frac{R}{L\omega}}{R}\right)$$

$$\varphi = -\arctan(C\omega - \frac{1}{L\omega}) = \arctan\left(\frac{1}{L\omega} - C\omega\right)$$

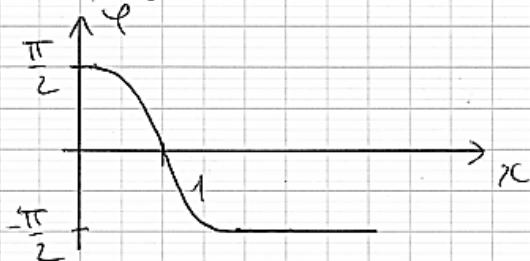
$$BF \Rightarrow C\omega \ll \frac{1}{L\omega} \text{ et } \frac{1}{L\omega} \rightarrow +\infty$$

$$\Rightarrow \varphi \rightarrow -\frac{\pi}{2}$$

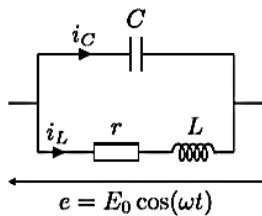
$$HF \Rightarrow C\omega \gg \frac{1}{L\omega} \text{ et } C\omega \rightarrow +\infty$$

$$\Rightarrow \varphi \rightarrow \frac{\pi}{2}$$

$$\omega = \omega_0 \quad (x=1) \Rightarrow \varphi = 0$$



### Exercice 11 : Circuit bouchon



Considérons un dipôle constitué d'une bobine (inductance  $L$  et résistance interne  $r$ ) montée en dérivation avec un condensateur (capacité  $C$ ). Il est alimenté par la tension sinusoïdale  $e(t)$  de pulsation  $\omega$  variable.

1 - Question préliminaire : exprimer l'impédance complexe  $\underline{Z}_s$  d'un dipôle où  $r$ ,  $L$  et  $C$  seraient montés *en série*, d'abord en fonction des composants puis de la résistance  $r$ , de la pulsation propre  $\omega_0 = 1/\sqrt{LC}$  et du facteur de qualité  $Q = L\omega_0/r$ .

2 - Exprimer l'impédance complexe  $\underline{Z}$  du dipôle parallèle sous la forme

$$\underline{Z} = \frac{r}{jC\omega \underline{Z}_s} \left( 1 + \frac{jQ\omega}{\omega_0} \right).$$

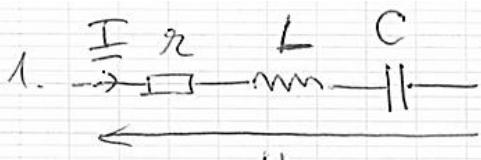
3 - Montrer que lorsque le facteur de qualité est très élevé ( $Q \gg 1$ ) et la pulsation  $\omega$  pas trop faible ( $\omega \gg \omega_0/Q$ ) l'impédance  $\underline{Z}$  peut se mettre sous forme approchée

$$\underline{Z} \simeq \frac{Q^2 r^2}{\underline{Z}_s}.$$

On se place dans ces hypothèses pour toute la suite de l'exercice.

4 - Montrer que  $|\underline{Z}|$  est maximal lorsque  $\omega = \omega_0$ . Quel est alors le comportement du circuit ? Justifier sa dénomination de « circuit bouchon ».

5 - On se place à  $\omega = \omega_0$ . Déterminer en fonction de  $E_0$ ,  $Q$  et  $r$  les intensités réelles  $i_C(t)$  et  $i_L(t)$  qui traversent respectivement le condensateur et la bobine. Commenter les résultats obtenus.



$$\underline{Z}_s = r + jL\omega + \frac{1}{jC\omega}$$

$$= r + jL\omega - \frac{j}{C\omega}$$

$$= r + j(L\omega - \frac{1}{C\omega})$$

avec  $\left\{ \begin{array}{l} \omega_0^2 = \frac{1}{LC} \\ Q = \frac{L\omega_0}{rC} \end{array} \right. \quad (1)$

$$\left\{ \begin{array}{l} Q = \frac{L\omega_0}{rC} \\ (2) \end{array} \right.$$

(1) x (2) :

$$Q\omega_0^2 = \frac{\omega_0}{rC} \Rightarrow C = \frac{1}{rQ\omega_0}$$

$$\frac{(1)}{(2)} : \frac{\omega_0^2}{Q} = \frac{r}{L^2 C \omega_0} = \frac{rQ^2 \omega_0^2}{L^2 \times \omega_0}$$

$$\frac{\omega_0}{Q^2} = \frac{r^2}{L^2} \Rightarrow L^2 = \frac{r^2 Q^2}{\omega_0}$$

(Il y a peut-être  
+ simple ... !)

$$L = \frac{rQ}{\omega_0}$$

En remplaçant :

$$\underline{Z}_s = r + j\left(\frac{rQ}{\omega_0}\omega - \frac{rQ\omega_0}{C\omega}\right)$$

$$\underline{Z}_s = r + j r Q \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)$$

$$\underline{Z}_s = r \left( 1 + j Q \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right) \right)$$

$$2. \underline{Z} = \frac{\frac{1}{jC\omega} \times (r + jL\omega)}{\left( \frac{1}{jC\omega} + r + jL\omega \right) \rightarrow \underline{Z}_s}$$

d'où:

$$\begin{aligned}\underline{Z} &= \frac{r + jL\omega}{jC\omega} \times \frac{1}{\underline{Z}_s} \\ &= \frac{1}{jC\omega \underline{Z}_s} (r + jL\omega) \\ &= \frac{r}{jC\omega \underline{Z}_s} \left( 1 + j\frac{L\omega}{r} \right) \quad Q \\ &= \frac{r}{jC\omega \underline{Z}_s} \left( 1 + j\frac{L\omega_0}{r} \frac{\omega}{\omega_0} \right) \\ \underline{Z} &= \frac{r}{jC\omega \underline{Z}_s} \left( 1 + jQ \frac{\omega}{\omega_0} \right)\end{aligned}$$

$$3. \omega \gg \frac{\omega_0}{Q} \Rightarrow Q\omega \gg \omega_0$$

$\Rightarrow 1$  négligeable devant  $jQ \frac{\omega}{\omega_0}$

$$\begin{aligned}d'où: \underline{Z}_s &\approx \frac{r j Q \omega}{j C \omega \underline{Z}_s \omega_0} \\ &\approx \frac{r Q}{C \underline{Z}_s \omega_0} = \frac{r Q r Q \omega_0}{\underline{Z}_s \omega_0} = \frac{r^2 Q^2}{\underline{Z}_s}\end{aligned}$$

$$4. |\underline{Z}| = \frac{Q^2 r^2}{|\underline{Z}_s|} = \frac{Q^2 r^2}{\underline{Z}_s}$$

$|\underline{Z}|$  inversement proportionnel à  $|\underline{Z}_s|$

$$\text{Or: } |\underline{Z}_s| = r \sqrt{1 + Q^2 \left( \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)^2}$$

est minimal pour  $\frac{\omega}{\omega_0}$

$$4. \quad \underline{Z} = \frac{Q^2 r}{\underline{Z}_S} = \frac{Q^2 r}{1 + jQ\left(\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega}\right)}$$

d'où :

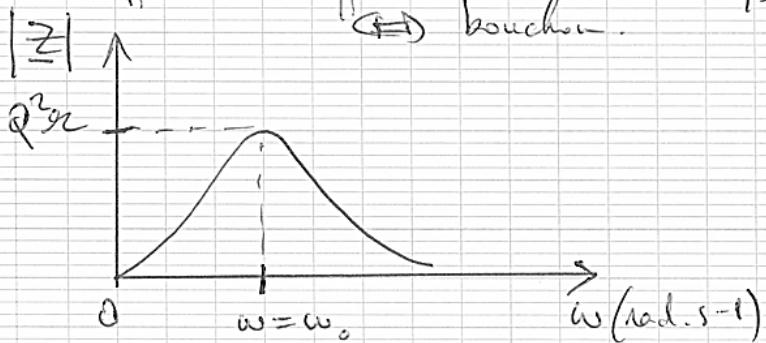
$$|\underline{Z}| = \frac{Q^2 r}{\sqrt{1 + Q^2 \left(\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega}\right)^2}}$$

d'où :

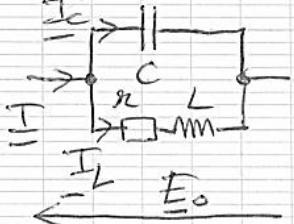
$$|\underline{Z}| \text{ maximal pour } \frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} = 0$$

$$\text{c'est à dire : } \omega = \omega_0$$

le circuit a alors une impédance maximale : il s'oppose à l'apparition d'un courant  $|\underline{I}|$   
 $\Leftrightarrow$  bouchon.



$$5. \quad \omega = \omega_0 \Rightarrow \underline{Z} = Q^2 r \quad (\text{et}) \quad \underline{Z}_S = r$$



$$\underline{I} = \frac{E_0}{\underline{Z}} = \frac{E_0}{Q^2 r}$$

d'où (diviseur de courant) :

$$\underline{I}_c = \underline{I} \frac{\underline{Z}_{RL}}{\underline{Z}_{RL} + \underline{Z}_C} = \underline{I} \frac{r + jL\omega}{\underline{Z}_S}$$

$$= \underline{I} \left( 1 + j \frac{L\omega}{r} \right)$$

$$= \underline{I} \left( 1 + jQ \frac{\omega}{\omega_0} \right)$$

$$= \underline{I} (1 + jQ) \quad (3)$$

$$= \frac{E_0}{Q^2 r} (1 + jQ) \quad (3)$$

(et)

$$\begin{aligned} \underline{I}_L &= \underline{I} \frac{\underline{Z}_C}{\underline{Z}_S} = \frac{1}{jQ C \omega} \underline{I} \\ &= \underline{I} \left( -jQ \frac{\omega_0}{\omega} \right) \\ &= \frac{E_0}{Q^2 r} (-jQ) \end{aligned}$$

On obtient donc :

$$\underline{I}_c = \frac{\underline{E}_0}{Q\pi} (1 + j\alpha)$$

$$\underline{I}_L = \frac{\underline{E}_0}{Q\pi} (-j\alpha).$$

les parties imaginaires de  $\underline{I}_c$  et  $\underline{I}_L$  se compensent !  
⇒ le courant

$$\underline{I} = \underline{I}_c + \underline{I}_L \text{ est réel.}$$

⇒  $\underline{E}_0$  et  $\underline{I}$  sont en phase.

Voir également "Relèvement du facteur de puissance"