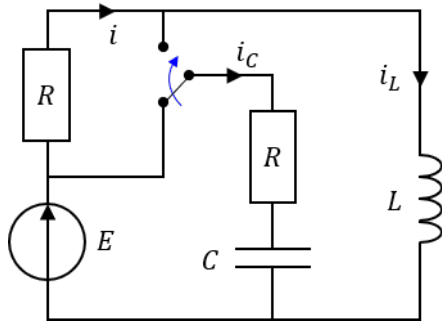


Étude d'un oscillateur amorti [v1]

Dans le circuit ci-dessous, on suppose qu'un régime permanent est atteint. On bascule l'interrupteur en $t = 0$. On veut étudier l'évolution de $i_L(t)$.



1) Déterminer l'expression de i_L et de sa dérivée en $t = 0^+$. Déterminer l'expression de i_L en $t \rightarrow \infty$, notée i_∞ .

On admet pour le moment que :

$$\frac{d^2 i_L}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{di_L}{dt} + \omega_0^2 i_L = \omega_0^2 i_\infty$$

2) Comment choisir Q pour que l'on observe un régime pseudo-périodique ? On suppose être dans ce cas pour la suite.

On pose :

$$\lambda = \frac{\omega_0}{2Q} \quad \text{et} \quad \Omega = \sqrt{|\lambda^2 - \omega_0^2|}$$

3) Résoudre l'équation différentielle pour donner l'expression de $i_L(t)$ pour $t > 0$.

4) Tracer l'allure de $i_L(t)$ pour $Q = 10$.

5) Démontrer l'équation différentielle donnée plus haut.



Correction

Correction

1) En $t = 0^-$, la bobine est équivalente à un fil et le condensateur à un circuit ouvert. Ainsi,

$$u_C(0^-) = E \quad u_R(0^-) = u_L(0^-) = 0 \quad i_C(0^-) = 0 \quad \text{et} \quad i_L(0^-) = \frac{E}{R}$$

Les grandeurs continues en $t = 0$ sont : u_C et i_L .

$$i_L(0^+) = \frac{E}{R}$$

Lois des mailles et loi des nœuds que l'on applique en $t = 0^+$:

$$\begin{cases} E = Ri + Ri_C + u_C \\ E = Ri + L \frac{di_L}{dt} \\ i = i_C + i_L \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} E = Ri(0^+) + Ri_C(0^+) + E \\ E = Ri(0^+) + L \frac{di_L}{dt}(0^+) \\ i(0^+) = i_C(0^+) + \frac{E}{R} \end{cases}$$

La première équation donne :

$$i(0^+) = -i_C(0^+)$$

La troisième équation donne donc :

$$i(0^+) = \frac{E}{2R}$$

La deuxième équation donne finalement :

$$\frac{di_L}{dt}(0^+) = \frac{E}{2L}$$

Pour $t \rightarrow \infty$, un nouveau régime permanent est atteint. On a donc :

$$i_L(+\infty) = i_\infty = \frac{E}{R}$$

2) Il faut $Q > 1/2$.

3) On a :

$$i_L(t) = i_\infty + e^{-\lambda t} [A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)]$$

Avec les conditions initiales :

$$i_L(0^+) = \frac{E}{R} = i_\infty + A \Rightarrow A = 0$$

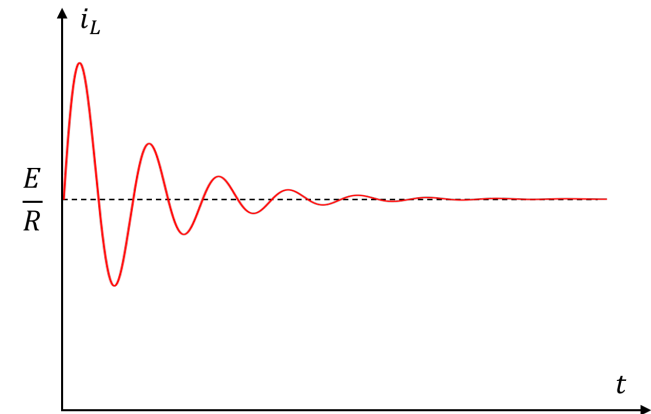
Et,

$$\frac{di_L}{dt}(0^+) = \frac{E}{2L} = \Omega B \Rightarrow B = \frac{E}{2L\Omega}$$

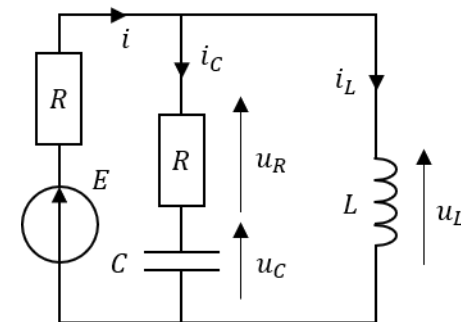
On en déduit :

$$i_L(t) = \frac{E}{R} + \frac{E}{2L\Omega} \sin(\Omega t) e^{-\lambda t}$$

4) Graphe de $i_L(t)$.



5) Notation :



Loi des mailles + loi des nœuds :

$$E = Ri + L \frac{di_L}{dt} = R(i_C + i_L) + L \frac{di_L}{dt} = R \left(C \frac{du_C}{dt} + i_L \right) + L \frac{di_L}{dt}$$

Il ne reste qu'à exprimer u_C en fonction de i_L pour avoir l'équation différentielle.

$$u_L = u_R + u_C \Rightarrow L \frac{di_L}{dt} = Ri_C + u_C \Rightarrow L \frac{di_L}{dt} = RC \frac{du_C}{dt} + u_C$$

On a donc :

$$E = RC \frac{du_C}{dt} + Ri_L + L \frac{di_L}{dt} \quad (1)$$

et,

$$L \frac{d^2 i_L}{dt^2} = RC \frac{d^2 u_C}{dt^2} + \frac{du_C}{dt} \quad (2)$$

Calculons :

$$\frac{d(1)}{dt} + \frac{(1)}{RC} \Rightarrow \frac{E}{RC} = \underbrace{RC \frac{d^2 u_C}{dt^2}} + R \frac{di_L}{dt} + L \frac{d^2 i_L}{dt^2} + \underbrace{\frac{du_C}{dt}} + \frac{i_L}{C} + \frac{L}{RC} \frac{di_L}{dt}$$

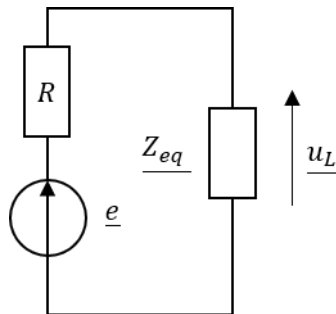
$$\Rightarrow \frac{E}{RC} = L \frac{d^2 i_L}{dt^2} + R \frac{di_L}{dt} + L \frac{d^2 i_L}{dt^2} + \frac{i_L}{C} + \frac{L}{RC} \frac{di_L}{dt}$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 i_L}{dt^2} + \left(\frac{R}{2L} + \frac{1}{2RC} \right) \frac{di_L}{dt} + \frac{i_L}{2LC} = \frac{E}{2LRC}$$

On a donc :

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{2LC}} \quad \text{et} \quad Q = \omega_0 \left(\frac{R}{2L} + \frac{1}{2RC} \right)^{-1}$$

On peut également passer par la notation complexe pour démontrer cette équation différentielle (cf. chapitre E4). On pose l'impédance équivalente suivante :



$$\underline{Z}_{eq} = \left(\frac{1}{j\omega L} + \frac{1}{R + 1/j\omega C} \right)^{-1} = \left(\frac{1}{j\omega L} + \frac{j\omega C}{1 + j\omega RC} \right)^{-1}$$

Un pont diviseur de tension donne alors :

$$\frac{\underline{u}_L}{\underline{Z}_{eq} + R} \underline{e} \Rightarrow \underline{e} = \left(1 + R \times \underline{Z}_{eq}^{-1} \right) j\omega L \underline{i}_L$$

On remplace \underline{Z}_{eq} par son expression et on multiplie chaque membre de l'égalité par $1 + j\omega RC$.

$$(1 + j\omega RC) \underline{e} = \left(1 + j\omega RC + \frac{R}{j\omega L} + \frac{R^2 C}{L} + j\omega RC \right) j\omega L \underline{i}_L$$

Finalement, on repasse en réel.

$$E = L \frac{di_L}{dt} + RLC \frac{d^2 i_L}{dt^2} + R i_L + R^2 C \frac{di_L}{dt} + RLC \frac{d^2 i_L}{dt^2}$$

Donc, sous forme canonique :

$$\frac{d^2 i_L}{dt^2} + \left(\frac{R}{2L} + \frac{1}{2RC} \right) \frac{di_L}{dt} + \frac{i_L}{2LC} = \frac{E}{2LRC}$$