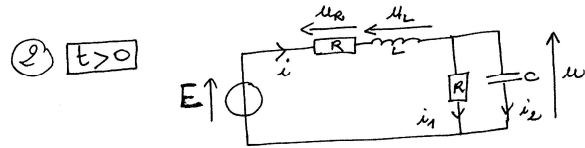


TD Circuits linéaires en régime variable - Correction

Exercice 3 : Réponse d'un circuit RLC à un échelon de tension



Loi des mailles :  $E = U_R + U_L + U$  avec  $\begin{cases} U_R = Ri \text{ (1)} \\ U_L = L \frac{di}{dt} \text{ (2)} \\ U = E - Ri - L \frac{di}{dt} \text{ (3)} \end{cases}$  ;  $U = Ri_1$  (4) ;  $i_2 = C \frac{dU}{dt}$  (5)

Loi des nœuds :  $i = i_1 + i_2$  (4) et (5)  $\Rightarrow i = \frac{U}{R} + C \frac{dU}{dt}$  avec  $U = E - Ri - L \frac{di}{dt}$

Par conséquent  $i = \frac{1}{R} [E - Ri - L \frac{di}{dt}] + C \frac{d}{dt} [E - Ri - L \frac{di}{dt}] = \frac{E}{R} - i - \frac{L}{R} \frac{di}{dt} - CR \frac{di}{dt} - CL \frac{d^2 i}{dt^2}$

$\Rightarrow CL \frac{d^2 i}{dt^2} + (\frac{L}{R} + RC) \frac{di}{dt} + 2i = \frac{E}{R}$

$\Rightarrow \frac{d^2 i}{dt^2} + (\frac{1}{RC} + \frac{R}{L}) \frac{di}{dt} + \frac{2i}{LC} = \frac{E}{RCL}$

Avec  $\tau = RC = \frac{L}{R}$  il vient  $\boxed{\frac{d^2 i}{dt^2} + \frac{2}{\tau} \frac{di}{dt} + \frac{2}{\tau^2} i = \frac{E}{\tau L}}$

Afin de déterminer la forme de la solution, on calcule le discriminant de l'équation caractéristique :  $r^2 + \frac{2}{\tau} r + \frac{2}{\tau^2} = 0$  soit  $\Delta = (\frac{2}{\tau})^2 - 4 \times \frac{2}{\tau^2} = -\frac{4}{\tau^2} < 0$

Le régime est donc pseudo-périodique et la solution s'écrit :

$i(t) = \underbrace{\left[ A \cos\left(\frac{t}{\tau}\right) + B \sin\left(\frac{t}{\tau}\right) \right] e^{-t/\tau}}_{\text{solution générale de l'équation homogène}} + \underbrace{\frac{E}{2R}}_{\text{solution particulière de l'équation avec second membre.}}$

Les racines de l'équation caractéristique sont :  $r_{1,2} = \frac{-\frac{2}{\tau} \pm j\sqrt{\Delta}}{2} = -\frac{1}{\tau} \pm j \frac{1}{\tau}$

(Remarque : Pour être en conformité avec  $i \rightarrow$  intensité, le  $i$  complexé sera noté  $j$  en élec.)

$i_p = \frac{E}{2R}$  : on injecte dans l'équation différentielle  $\frac{d^2 i_p}{dt^2} = \frac{d i_p}{dt} = 0 \Rightarrow \frac{2}{\tau^2} i_p = \frac{E}{RCL}$   
 $\Rightarrow i_p = \frac{E \tau}{2L} = \frac{E}{2R}$

Les constantes d'intégration A et B se déterminent à partir des conditions initiales.

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

$\frac{di}{dt}(0^+) : \text{ (1)(2)(3) } E = \underbrace{Ri(0^+)}_0 + L \frac{di}{dt}(0^+) + \underbrace{U(0^+)}_0 \Rightarrow \frac{di}{dt}(0^+) = \frac{E}{L} (*)$

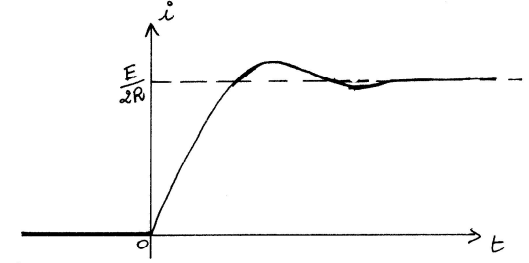
$\frac{di}{dt} = \frac{e^{-t/\tau}}{\tau} \left[ \left( B \cos\left(\frac{t}{\tau}\right) - A \sin\left(\frac{t}{\tau}\right) \right) - \left( A \cos\left(\frac{t}{\tau}\right) + B \sin\left(\frac{t}{\tau}\right) \right) \right] (**)$

$\frac{di}{dt}(0^+) = \frac{1}{\tau} [B - A] = \frac{E}{L} (**)$  et (\*)

$\Rightarrow B = \frac{\tau E}{L} + A = \frac{E}{R} - \frac{E}{2R} \Rightarrow B = \frac{E}{2R}$

En conclusion :  $i(t) = \frac{E}{2R} \left[ 1 + e^{-t/\tau} \left( \sin\left(\frac{t}{\tau}\right) - \cos\left(\frac{t}{\tau}\right) \right) \right]$

Allure de la courbe :



Sous forme canonique  $\frac{d^2 i}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{di}{dt} + \omega_0^2 i = 0$  avec  $\omega_0^2 = \frac{2}{\tau^2}$  et  $\frac{\omega_0}{Q} = \frac{2}{\tau}$   
 d'où  $Q = \frac{\tau \omega_0}{2} = \frac{\tau \sqrt{2}}{2 \tau^2} = \frac{1}{\sqrt{2}} > \frac{1}{2}$  : pseudo-périodique très proche du régime critique ( $Q = \frac{1}{2}$ )

Il y a donc très peu d'oscillations.