

## Exercice 2 RLC libre.

1. à  $t=0^+$  : continuité de  $i$  (bobine)  $\rightarrow i(t=0^+) = 0$   
 $u_c$  (condensateur)  $\rightarrow u_c(t=0^+) = u_0$

loi des mailles  $u_L + u_R + u_C = 0$   
 $u_L(t=0^+) = -u_C(t=0^+) \rightarrow u_L = R i = 0$

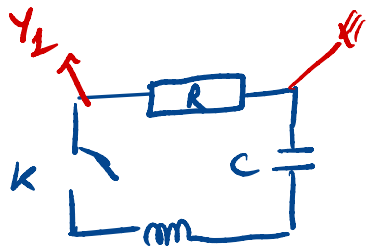
d'où  $u_L(t=0^+) = -u_0$

à  $t \rightarrow \infty$  : bobine  $\Leftrightarrow \text{---} \Rightarrow i_\infty = 0$   
 condensateur  $\Leftrightarrow \text{---} \Rightarrow u_{c,\infty} = 0$

loi des mailles :  $u_{L,\infty} = -u_{c,\infty} = 0$

Rq toute l'é a été dissipée sous effet Joule.

2.  $y$  correspond à  $i$ , car  $\begin{cases} i(0^+) = 0 \\ i_\infty = 0 \end{cases}$



pas de GBF  $\Rightarrow$   
 pas de pb de maille!

l'oscilloscope affiche  $u_R = R i$ , pour avoir  $i$ , il faut diviser par  $R$ !

## 3- Loi des mailles

$$u_R + u_L + u_C = 0$$

$$Ri + L \frac{di}{dt} + u_C = 0$$

on  $i = c \frac{du_C}{dt}$

$$R \frac{di}{dt} + L \frac{d^2 i}{dt^2} + \frac{i}{C} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 i}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{di}{dt} + \frac{1}{LC} i = 0$$

$$\frac{d^2 i}{dt^2} + 2m\omega_0 \frac{di}{dt} + \omega_0^2 i = 0 \quad *$$

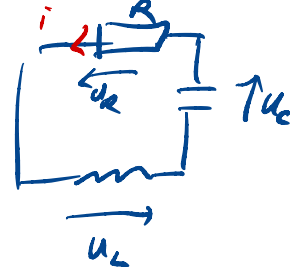
4-  $\lambda^2 + 2m\omega_0 \lambda + \omega_0^2 = 0$  (E.C.)

$$\Delta = 4m^2\omega_0^2 - 4\omega_0^2 = 4\omega_0^2(m^2 - 1)$$

si  $m \in [0; 1[$   $\Delta < 0$

les solutions de E.C. sont  $\lambda_{\pm} = \frac{-2m\omega_0 \pm i\sqrt{-\Delta}}{2}$

$$\lambda_{\pm} = -m\omega_0 \pm i\omega_0 \sqrt{1-m^2} = -m\omega_0 \pm i\Omega$$



Donc  $i(t) = [A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)] \exp(-m \omega_0 t)$

Rappel  $\Delta < 0 \Leftrightarrow$  pseudo périodique  $m < 1$   
(périodique amorti)  $Q > \frac{1}{2}$

$\Delta = 0 \Leftrightarrow$  critique  $m = 1$   $Q = \frac{1}{2}$

$\Delta > 0 \Leftrightarrow$  apériodique  $m > 1$   $Q < \frac{1}{2}$   
↑  
pivotif de période

solutions si

$\Delta > 0$	$i(t) = A \exp(r_+ t) + B \exp(r_- t)$
$\Delta = 0$	$i(t) = (A + B t) \exp(-\omega_0 t)$

Déterminations de A et B.

à  $t=0^+$

$$\begin{cases} i(0^+) = 0 & \Rightarrow A = 0 \\ \frac{di}{dt} = \frac{U_0}{L} \xrightarrow{t \rightarrow 0^+} \frac{-U_0}{L} & \Rightarrow B \omega_0 = -\frac{U_0}{L} \end{cases}$$

au final  $i(t) = \frac{-U_0}{\omega_0 L} \sin(\Omega t) \exp(-m \omega_0 t)$

Rq on aurait pu introduire  $I_0 = \frac{U_0}{\omega_0 L}$

À quoi correspond  $\Omega$  ?

$\Omega$  est la pseudo-période.

Comment l'évaluer ?

$$T' = t_2 - t_1 \quad \rightarrow \quad \Omega = \frac{2\pi}{T'} = \frac{2\pi}{t_2 - t_1}$$

5

$$\frac{y_2}{y_1} = \frac{y(t_2 + T')}{y(t_2)} = \frac{+I_0 \sin(\Omega(t_2 + T')) \exp(-m \omega_0(t_2 + T'))}{+I_0 \sin(\Omega t_2) \exp(-m \omega_0 t_2)}$$

$$= \exp(-m \omega_0 T')$$

d'où  $y_2/y_1 = \exp + \frac{2\pi m \omega_0}{\Omega}$

d'où  $m = \frac{\Omega}{2\pi \omega_0} \ln\left(\frac{y_2}{y_1}\right)$

Rq il est p-e possible de simplifier encore en supposant  $m \ll 1$  d'où  $\Omega \sim \omega_0$  et

$$m = \frac{1}{2\pi} \ln\left(\frac{y_2}{y_1}\right)$$