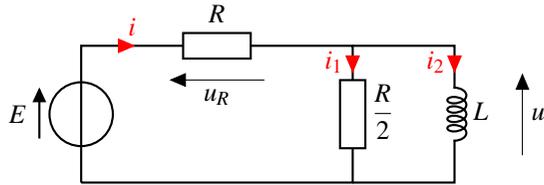


## Corrigé DM7

### Exercice : Circuit R, L

1. On représente le schéma du circuit pour  $t > 0$  et on l'annote.



Si vous avez cherché à établir l'équation différentielle vérifiée par  $u(t)$ , vous avez sans doute rencontré des difficultés. C'est normal ! Je vais vous expliquer pourquoi c'est piégeux et comment on peut faire pour y arriver (voir au dos de la feuille). Cela dit il y a une autre manière, plus simple, d'arriver à nos fins. Il s'agit de calculer dans un premier temps l'intensité  $i_2(t)$  puis d'utiliser la loi de la bobine :  $u(t) = L \frac{di_2}{dt}$  pour conclure. Comme on va le voir, trouver et résoudre l'équation différentielle vérifiée par  $i_2(t)$  est beaucoup plus simple que de le faire directement pour  $u(t)$ .

On commence par écrire la loi des nœuds :  $i = i_1 + i_2$ . On cherche ensuite à exprimer  $i$  et  $i_1$  en fonction de  $i_2$  en tirant sur le fil :

- loi de la bobine :  $u = L \frac{di_2}{dt}$  ;
- loi d'Ohm pour  $R/2$  :  $i_1 = \frac{2u}{R} = \frac{2L}{R} \frac{di_2}{dt}$  ;
- loi des mailles :  $u_R = E - u = E - L \frac{di_2}{dt}$  ;
- loi d'Ohm pour  $R$  :  $i = \frac{u_R}{R} = \frac{E}{R} - \frac{L}{R} \frac{di_2}{dt}$ .

On réinjecte les expressions de  $i$  et  $i_1$  dans la loi des nœuds :

$$\frac{E}{R} - \frac{L}{R} \frac{di_2}{dt} = \frac{2L}{R} \frac{di_2}{dt} + i_2 \iff \frac{3L}{R} \frac{di_2}{dt} + i_2 = \frac{E}{R} \iff \boxed{\frac{di_2}{dt} + \frac{R}{3L} i_2 = \frac{E}{3L}}$$

On identifie le temps caractéristique de ce circuit :  $\tau = \frac{3L}{R}$ . On résout cette équation différentielle :

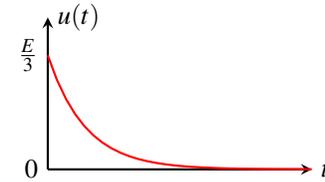
- On exprime la solution particulière en résolvant l'équation sans dérivée :  $\frac{R}{3L} i_p = \frac{E}{3L} \iff i_p = \frac{E}{R}$ . La solution générale s'écrit donc sous la forme :  $i_2(t) = A e^{-t/\tau} + \frac{E}{R}$  ;
- On détermine la condition initiale. L'interrupteur est ouvert depuis longtemps donc  $i_2(0^-) = 0$ . L'intensité dans la branche d'une bobine est continue donc  $i_2(0^+) = i_2(0^-) = 0$ . On en déduit l'expression de la constante d'intégration  $A$  :

$$i_2(0^+) = 0 = A + \frac{E}{R} \implies A = -\frac{E}{R}$$

On conclut que :

$$i_2(t) = \frac{E}{R} (1 - e^{-t/\tau}) \implies \boxed{u(t) = L \frac{di_2}{dt} = \frac{LE}{R\tau} e^{-t/\tau} = \frac{E}{3} e^{-t/\tau}}$$

On trace le graphe de  $u(t)$ .



2. D'après le résultat de la question précédente :  $u(0^+) = E/3$ . On détermine  $t_0$  :

$$\begin{aligned} u(t_0) = \frac{u(0^+)}{10} &\iff \frac{E}{3} e^{-t_0/\tau} = \frac{E}{30} \\ &\iff e^{t_0/\tau} = 10 \\ &\iff \boxed{t_0 = \tau \ln 10 = \frac{3L}{R} \ln 10} \end{aligned}$$

3. On détermine numériquement l'inductance :  $L = \frac{R t_0}{3 \ln 10} = 4,3 \text{ mH}$ .

On souhaite déterminer directement l'équation différentielle vérifiée par  $u(t)$ . On commence par écrire la loi des mailles :  $E = u + u_R$ . On cherche ensuite à exprimer  $u_R$  en fonction de  $u$  en tirant sur le fil :

- loi d'Ohm pour la résistance  $\frac{R}{2}$  :  $i_1 = \frac{2u}{R}$  ;
- loi de la bobine :  $\frac{di_2}{dt} = \frac{u}{L}$ . Cette loi ne nous permet pas d'exprimer  $i_2$  mais plutôt sa dérivée temporelle  $\frac{di_2}{dt}$ , voilà qui est embêtant ! Continuons tout même le raisonnement.
- loi des nœuds :  $i = i_1 + i_2$ . Comme nous n'avons pas accès à  $i_2$  mais plutôt sa dérivée, écrivons plutôt :  $\frac{di}{dt} = \frac{di_1}{dt} + \frac{di_2}{dt} = \frac{2}{R} \frac{du}{dt} + \frac{u}{L}$ .
- loi d'Ohm pour  $R$  :  $u_R = Ri$ . Là encore on dérive :  $\frac{du_R}{dt} = R \frac{di}{dt} = 2 \frac{du}{dt} + \frac{R}{L} u$ .

Au final nous n'avons pas pu exprimer  $u_R$  en fonction de  $u$ , mais plutôt sa dérivée temporelle  $\frac{du_R}{dt}$ . Ainsi, pour conclure, nous n'utiliserons pas la loi des mailles telle quelle mais plutôt sa dérivée temporelle :

$$E = u + u_R \xrightarrow{\frac{d}{dt}} 0 = \frac{du}{dt} + \frac{du_R}{dt} = \frac{du}{dt} + 2 \frac{du}{dt} + \frac{R}{L} u \iff \boxed{\frac{du}{dt} + \frac{R}{3L} u = 0}$$

Remarque : La tension  $E$  est constante, c'est pourquoi sa dérivée temporelle est nulle.

Remarque : Il peut arriver qu'en "tirant sur le fil" vous n'avez pas d'autre choix que d'exprimer la dérivée temporelle d'une grandeur et non la grandeur elle-même. Si cela arrive vous pouvez malgré tout poursuivre le calcul, quitte à dériver par rapport au temps lorsque c'est nécessaire, comme on l'a fait ci-dessus.

On ne va pas s'arrêter en si bon chemin. Il s'agit maintenant de résoudre cette équation différentielle et vérifier que le résultat est bien identique à celui obtenu par l'autre méthode.

Il n'y a pas de solution particulière car l'équation n'a pas de second membre. La solution générale s'écrit donc sous la forme :  $u(t) = Ae^{-t/\tau}$ .

On détermine la condition initiale. On a montré précédemment que  $i_2(0^+) = i_2(0^-) = 0$ . D'après la loi des nœuds :  $i(0^+) = i_1(0^+)$ . On applique la loi des mailles (maille de "gauche") :

$$E = Ri(0^+) + \frac{R}{2}i_1(0^+) = \frac{3R}{2}i(0^+) \implies i(0^+) = i_1(0^+) = \frac{2E}{3R}$$

On applique la loi d'Ohm pour  $\frac{R}{2}$  :  $u(0^+) = \frac{R}{2}i_1(0^+) = \frac{E}{3}$ . Cette condition initiale permet de déterminer la constante d'intégration :  $A = \frac{E}{3}$ . On conclut que :

$$\boxed{u(t) = \frac{E}{3} e^{-t/\tau}} \text{ avec } \tau = \frac{3L}{R}$$

Les résultats obtenus par les deux méthodes sont cohérents, ouf !