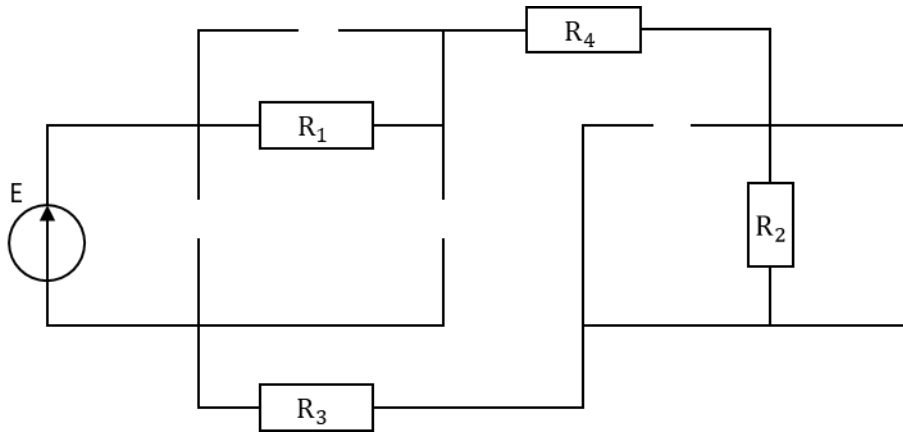


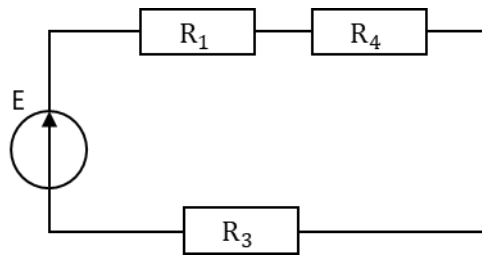
Électrocinétique | Chapitre 2 | Correction TD (E2)

Exercice n°1 - Circuit équivalent ☆☆☆

Aux temps longs, un condensateur est équivalent à un circuit ouvert et une bobine à un fil électrique. Le circuit est donc équivalent à :



Ce qui se représente plus simplement par :



Exercice n°2 - Circuit RC série en régime libre ☆☆☆

1) Déterminons les grandeurs en $t = 0^-$. Le condensateur est équivalent à un circuit ouvert, donc $i(0^-) = 0$. La loi d'Ohm donne : $u_R(0^-) = 0$. La loi des mailles donne : $u_c(0^-) = E$.

La tension aux bornes d'un condensateur est toujours continue, donc :

$$u_c(0^+) = E$$

La loi des mailles donne (interrupteur en position 1) :

$$0 = u_R + u_c \Rightarrow u_R(0^+) = -E$$

Finalement, la loi d'Ohm donne :

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

Lorsque $t > +\infty$, on atteint de nouveau un régime permanent. En suivant le même raisonnement, on obtient :

$$i(+\infty) = 0 \quad u_R(+\infty) = 0 \quad u_c(+\infty) = 0$$

2) La loi des mailles donne :

$$0 = u_R + u_c = Ri + u_c = RC \frac{du_c}{dt} + u_c \Rightarrow \frac{du_c}{dt} + \frac{u_c}{RC} = 0$$

On pose :

$$\tau = RC$$

La solution est :

$$u_c(t) = A e^{-t/\tau}$$

Or, avec les conditions initiales :

$$u_c(0^+) = A = E$$

On en déduit :

$$u_c(t) = E e^{-t/\tau}$$

3) Pour effectuer un bilan de puissance, on multiplie la loi des mailles par i .

$$0 = Ri + u_c \Rightarrow 0 = Ri^2 + u_c i$$

$$\Rightarrow 0 = Ri^2 + u_c \cdot C \frac{du_c}{dt}$$

$$\Rightarrow 0 = \underbrace{Ri^2}_{\mathcal{P}_J} + \frac{d}{dt} \left(\underbrace{\frac{1}{2} C u_c^2}_{\mathcal{E}_{elec}} \right)$$

Après bascule de l'interrupteur, aucune puissance n'est fournie au système. L'énergie initialement stockée dans le condensateur est perdue par effet Joule.

Exercice n°3 - Conditions initiales et d'équilibre



1) Initialement, les condensateurs sont déchargés, donc $u_C(0^-) = 0$ aux bornes des deux condensateurs. Par continuité de la tension aux bornes des condensateurs, $u_C(0^+) = 0$ aux bornes des deux condensateurs.

Appliquons une loi des mailles en $t = 0^+$.

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

De plus, la loi d'Ohm sur la résistance parcourue par le courant i_1 donne immédiatement $i_1(0^+) = 0$.

Une loi des nœuds donne finalement : $i_2(0^+) = \frac{E}{R}$.

2) Notons 1 le premier condensateur (horizontal) et 2 le second (vertical).

On atteint un nouveau régime permanent. Les condensateurs sont équivalents à des circuits ouverts. Ainsi :

$$i(T^-) = i_1(T^-) = i_2(T^-) = 0$$

La loi d'Ohm sur la résistance parcourue par le courant i_1 donne immédiatement $u_{c2}(T^-) = 0$.

Appliquons une loi des mailles en $t = T^-$.

$$E = 0 + u_{c1} + 0 \Rightarrow u_{c1}(T^-) = E$$

Par continuité de la tension aux bornes des condensateurs :

$$u_{c2}(T^+) = 0 \quad \text{et} \quad u_{c1}(T^+) = E$$

Appliquons une loi des mailles en $t = T^+$.

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

De plus, la loi d'Ohm sur la résistance parcourue par le courant i_1 donne immédiatement $i_1(T^+) = 0$.

Une loi des nœuds donne finalement : $i_2(T^+) = -\frac{E}{R}$.

On atteint un nouveau régime permanent lorsque $t = +\infty$. Les condensateurs sont équivalents à des circuits ouverts. Ainsi :

$$i(+\infty) = i_1(+\infty) = i_2(+\infty) = 0$$

Exercice n°4 - Circuit RL en dérivation



1) On a :

$$s = Ri_R = L \frac{di_L}{dt}$$

2) En $t = 0^-$, un régime permanent est atteint. La bobine est équivalente à un fil électrique : $s(0^-) = 0$. La loi d'Ohm donne : $i_R(0^-) = 0$. La loi des nœuds donne :

$$i_r(0^-) = i_L(0^-) = 0$$

3) L'intensité à travers une bobine se conserve : $i_L(0^+) = 0$.

La loi des nœuds donne :

$$i_r = i_L + i_R$$

De plus, la loi des mailles donne :

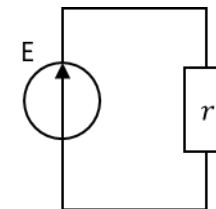
$$E = r i_r + R i_R$$

On en déduit :

$$i_r(0^+) = i_R(0^+) = \frac{E}{r + R}$$

4) La bobine est équivalente à un fil électrique : $s(+\infty) = 0$.

Le circuit équivalent est :



La loi d'Ohm donne : $i_R(+\infty) = 0$. La loi des nœuds et la loi des mailles donnent :

$$i_r(+\infty) = i_L(+\infty) = \frac{E}{r}$$

5) La loi des mailles donne :

$$E = r i_r + s = r(i_R + i_L) + s = r \left(\frac{s}{R} + i_L \right) + s$$

On dérive l'expression :

$$0 = r \left(\frac{1}{R} \frac{ds}{dt} + \frac{di_L}{dt} \right) + \frac{ds}{dt} = r \left(\frac{1}{R} \frac{ds}{dt} + \frac{s}{L} \right) + \frac{ds}{dt}$$

On en déduit :

$$\frac{ds}{dt} \left(\frac{r}{R} + 1 \right) + \frac{r}{L} s(t) = 0 \Rightarrow \frac{ds}{dt} + \frac{s(t)}{\tau} = 0$$

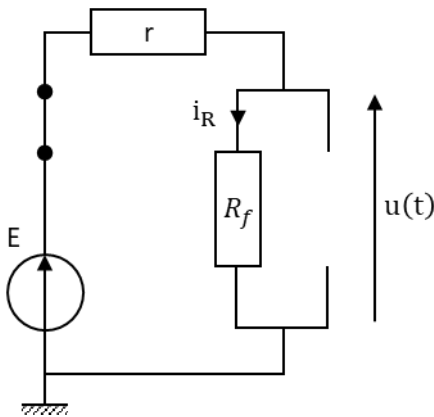
Exercice n°5 - Étude d'un condensateur réel

★★★

1) On a :

$$u = R_f i_R \quad i_C = C \frac{du}{dt}$$

2) En régime stationnaire, le condensateur se comporte comme un circuit ouvert. Le circuit équivalent est donc :



3) Le résultat est immédiat :

$$u = E \frac{R_f}{r + R_f}$$

4) Lorsque l'interrupteur est ouvert, la loi des nœuds donne :

$$0 = i_R + i_C = \frac{u}{R_f} + C \frac{du}{dt} \Rightarrow \frac{du}{dt} + \frac{u}{R_f C} = 0$$

La solution est :

$$u(t) = E \frac{R_f}{r + R_f} e^{-t/R_f C}$$

5) D'après l'énoncé, la tension $u(t)$ chute de 10 % en un temps T . Cela signifie que :

$$\left(1 - \frac{1}{10} \right) \cdot E \frac{R_f}{r + R_f} = E \frac{R_f}{r + R_f} e^{-T/R_f C} \Rightarrow T = R_f C \ln \left(\frac{10}{9} \right)$$

Exercice n°6 - Circuits du premier ordre à 2 mailles

★★★

1) Lorsque $t \rightarrow +\infty$, la bobine est équivalente à un fil électrique. Le circuit est donc équivalent à une résistance uniquement de valeur :

$$R_{eq} = R_1 + R_2 \parallel R_3 = R_1 + \frac{R_2 R_3}{R_2 + R_3}$$

On en déduit immédiatement (loi d'Ohm) :

$$i_1(+\infty) = \frac{E}{R_{eq}}$$

On obtient i_2 et i_3 à l'aide d'un pont diviseur de courant.

$$i_2(+\infty) = \frac{R_3}{R_2 + R_3} i_1(+\infty) \quad \text{et} \quad i_3(+\infty) = \frac{R_2}{R_2 + R_3} i_1(+\infty)$$

2) Notons u_{R_2} la tension aux bornes de la résistance R_2 . Exprimons cette tension de trois manières, en exploitant les 3 mailles.

$$u_{R_2} = i_2 R_2 = i_3 R_3 + L \frac{di_3}{dt} = E - R_1 i_1$$

De plus, la loi des nœuds donne : $i_1 = i_2 + i_3$

On a donc 3 équations avec 3 inconnues (i_1 , i_2 et i_3). Cherchons l'ED vérifiée par $i_3(t)$, puisque l'on connaît la condition initiale : $i_3(0^+) = 0$ par continuité de l'intensité à travers une bobine.

$$\begin{aligned} i_3 R_3 + L \frac{di_3}{dt} &= E - R_1 i_1 \\ &= E - R_1 (i_2 + i_3) && \leftarrow i_1 = i_2 + i_3 \\ &= E - R_1 \left(i_3 \frac{R_3}{R_2} + \frac{L}{R_2} \frac{di_3}{dt} + i_3 \right) && \leftarrow i_2 = i_3 \frac{R_3}{R_2} + \frac{L}{R_2} \frac{di_3}{dt} \end{aligned}$$

On divise par R_1 On rassemble les termes.

$$L \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right) \frac{di_3}{dt} + R_3 \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3} \right) i_3 = \frac{E}{R_1}$$

On reconnait : $\frac{1}{R_0} = \frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}$. Ainsi :

$$\frac{L}{R_0} \frac{di_3}{dt} + \left(1 + \frac{R_3}{R_0} \right) i_3 = \frac{E}{R_1}$$

On met l'ED sous forme canonique en divisant par $\frac{L}{R_0}$.

$$\frac{di_3}{dt} + \frac{R_0 + R_3}{L} i_3 = \frac{R_0}{R_1 L} E \Rightarrow \boxed{\frac{di_3}{dt} + \frac{i_3}{\tau} = \frac{R_0}{R_1 L} E = \frac{i_3(+\infty)}{\tau}}$$

Remarque :

À l'aide de la forme canonique, on sait que :

$$\frac{i_3(+\infty)}{\tau} = \frac{R_0}{R_1 L} E \Rightarrow \boxed{i_3(+\infty) = \frac{R_0}{R_1(R_0 + R_3)} E}$$

Ce qui est une expression plus simple que celle obtenue à la question précédente.

On en déduit la solution de l'ED :

$$\boxed{i_3(t) = \frac{R_0}{R_1(R_0 + R_3)} E \cdot (1 - e^{-t/\tau})}$$

On obtient ensuite $i_2(t)$ à l'aide de l'expression de $u_{R_2}(t)$.

Ainsi :

$$i_2(t) = i_3 \frac{R_3}{R_2} + \frac{L}{R_2} \frac{di_3}{dt} = \frac{R_0 R_3}{R_1 R_2 (R_0 + R_3)} E \cdot (1 - e^{-t/\tau}) + \frac{R_0}{R_1 R_2} E \cdot e^{-t/\tau}$$

Soit,

$$\boxed{i_2(t) = \frac{R_0^2}{R_1 R_2 (R_0 + R_3)} E \cdot e^{-t/\tau} + \frac{R_0 R_3}{R_1 R_2 (R_0 + R_3)} E}$$

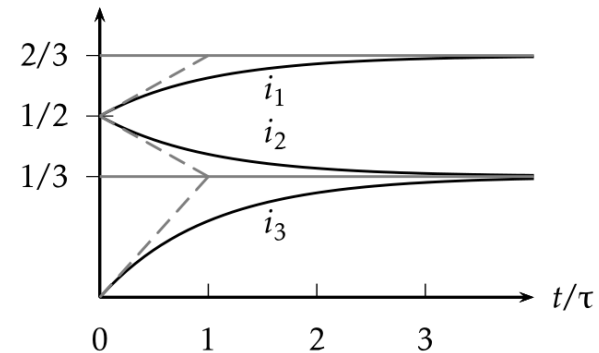
Enfin, on obtient $i_1(t)$ avec la loi de nœuds :

$$\boxed{i_1(t) = i_2(t) + i_3(t) = \frac{R_0(R_0 - R_2)}{R_1 R_2 (R_0 + R_3)} E \cdot e^{-t/\tau} + \frac{R_0(R_2 + R_3)}{R_1 R_2 (R_0 + R_3)} E}$$

3) Dans le cas où $R_1 = R_2 = R_3 = R$, on en déduit que $R_0 = \frac{R}{2}$. Ainsi :

$$\boxed{\begin{aligned} i_3(t) &= \frac{E}{3R} \cdot (1 - e^{-t/\tau}) \\ i_2(t) &= \frac{E}{6R} \cdot e^{-t/\tau} + \frac{E}{3R} = \frac{E}{3R} \cdot \left(1 + \frac{1}{2} e^{-t/\tau} \right) \\ i_1(t) &= i_2(t) + i_3(t) = \frac{E}{3R} \cdot \left(2 - \frac{1}{2} e^{-t/\tau} \right) \end{aligned}}$$

On obtient :



4) L'énergie emmagasinée dans la bobine à l'issue de la charge vaut :

$$\boxed{\mathcal{E}_{mag} = \frac{1}{2} L [i_3(+\infty)]^2 = \frac{1}{2} L \left(\frac{R_0}{R_1(R_0 + R_3)} E \right)^2}$$

Exercice n°7 - Étincelle de rupture



1) En $t = 0^-$, la résistance R est court-circuitée et la bobine est équivalente à un fil électrique. La loi des mailles donne donc :

$$E = 0 + 0 + u_r \Rightarrow \boxed{i(0^-) = \frac{E}{r}}$$

L'intensité i à travers la bobine est continue en $t = 0$. Donc :

$$\boxed{i(0^+) = \frac{E}{r}}$$

2) Une fois l'interrupteur ouvert, les deux résistances sont en série. On pose donc :

$$\boxed{R_{eq} = R + r}$$

3) La loi des mailles donne :

$$E = R_{eq}i + u_L = R_{eq}i + L \frac{di}{dt} \Rightarrow \boxed{\frac{di}{dt} + \frac{i}{\tau} = \frac{E}{L}} \text{ avec : } \boxed{\tau = \frac{L}{R_{eq}}}$$

4) La solution est :

$$i = A e^{-t/\tau} + \frac{E}{L} \tau = A e^{-t/\tau} + \frac{E}{R_{eq}}$$

Conditions initiales :

$$i(0^+) = \frac{E}{r} = A + \frac{E}{R_{eq}} \Rightarrow A = E \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{R_{eq}} \right)$$

Ainsi, après simplification :

$$\boxed{i(t) = \frac{E}{R_{eq}} \left[1 + \frac{R}{r} e^{-t/\tau} \right]}$$

5) Lorsque l'interrupteur est fermé : $\boxed{u_K(t < 0) = 0}$.

Lorsque l'interrupteur est ouvert, la loi des mailles donne :

$$E = u_K + u_L + ri \Rightarrow u_K = E - L \frac{di}{dt} - ri$$

On en déduit :

$$\begin{aligned} u_K &= E - \frac{LE}{R_{eq}} \cdot \left(-\frac{R}{r\tau} e^{-t/\tau} \right) - \frac{rE}{R_{eq}} \left[1 + \frac{R}{r} e^{-t/\tau} \right] \\ &= E + \frac{R}{r} E e^{-t/\tau} - \frac{rE}{R_{eq}} \left[1 + \frac{R}{r} e^{-t/\tau} \right] \\ &= E \left[\left(1 - \frac{r}{R_{eq}} \right) + \frac{R}{r} \left(1 - \frac{r}{R_{eq}} \right) e^{-t/\tau} \right] \end{aligned}$$

Ainsi :

$$\boxed{u_K(t > 0) = E \frac{R}{R_{eq}} \left[1 + \frac{R}{r} e^{-t/\tau} \right]}$$

En particulier,

$$\boxed{u_K(0^+) = E \frac{R}{r} = R i(0^+)}$$

Dans le cas où $R \gg r$, on a $u_K(0^+) \rightarrow +\infty$.

6) AN :

$$\boxed{u_K(0^+) = 40 \text{ kV}}$$

Cette valeur est comparable à celle des lignes haute tension. On va observer en pratique un arc électrique lors de l'ouverture.

Exercice n°8 - Lampe à décharge



1) On suppose que la lampe est éteinte. Tout se passe donc comme si la lampe n'existe pas (résistance infinie). On se retrouve dans le cas du circuit RC du cours.

$$\boxed{\frac{dU_d}{dt} + \frac{U_d}{\tau_1} = \frac{E}{\tau_1}} \text{ avec : } \boxed{\tau_1 = rC}$$

2) Lorsque la lampe est éteinte, U_d est régit par l'ED ci-dessus. La solution est donnée par : $U_d = E(1 - e^{-t/\tau_1})$

La lampe s'allume uniquement si $U_d > U_a$. Il faut donc que $\boxed{E > U_a}$.

Le temps d'allumage vaut alors :

$$U_a = E(1 - e^{-T_a/\tau_1}) \Rightarrow \boxed{T_a = \tau_1 \cdot \ln \left(\frac{E}{E - U_a} \right)}$$

3) On suppose que la lampe est allumée. La loi des mailles donne :

$$E = ri + U_d = r(i_c + i_d) + U_d = r \left(C \frac{dU_d}{dt} + \frac{U_d}{R_d} \right) + U_d$$

On en déduit :

$$\frac{dU_d}{dt} \cdot rC + U_d \left(1 + \frac{r}{R_d} \right) = E$$

Donc :

$$\boxed{\frac{dU_d}{dt} + \frac{U_d}{\tau_2} = \frac{E}{\tau_1}} \text{ avec : } \boxed{\tau_2 = \frac{rC}{1 + \frac{r}{R_d}}}$$

4) On pose $t = 0$ le temps où la lampe s'éteint. La solution de l'ED est :

$$U_d = A e^{-t/\tau_2} + \frac{\tau_2}{\tau_1} E$$

CI :

$$U_a = A + \frac{\tau_2}{\tau_1} E \Rightarrow A = U_a - \frac{\tau_2}{\tau_1} E$$

Ainsi :

$$U_d = \left(U_a - \frac{\tau_2}{\tau_1} E \right) e^{-t/\tau_2} + \frac{\tau_2}{\tau_1} E$$

La lampe s'éteint si $U_d = U_e$. Cela se produit au temps :

$$U_e = \left(U_a - \frac{\tau_2}{\tau_1} E \right) e^{-T_e/\tau_2} + \frac{\tau_2}{\tau_1} E \Rightarrow T_e = \tau_2 \cdot \ln \left(\frac{U_a - \frac{\tau_2}{\tau_1} E}{U_e - \frac{\tau_2}{\tau_1} E} \right)$$

Ensuite, on repart sur la première ED. La tension U_d augmente, ce qui va inévitablement allumer la lampe. On retombe alors dans la deuxième ED, etc. On obtient une succession de flashes lumineux.