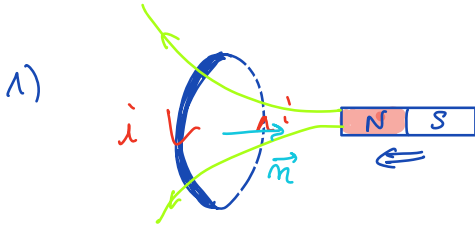


# TD R9

## Exercice 1

Version qualitative "pure" (loi de Lenz) : cf. cours

Version loi de Faraday.



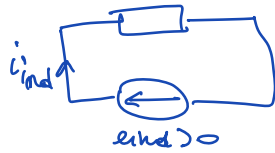
$$\phi = \vec{B} \cdot \vec{S} = -BS$$

$$e_{\text{ind}} = - \frac{d\phi}{dt} \quad \text{or} \quad \underbrace{|\phi| \uparrow \text{ et } \phi < 0}_{\phi \uparrow}$$

Donc  $e_{\text{ind}} > 0 \Rightarrow i_{\text{ind}} > 0$

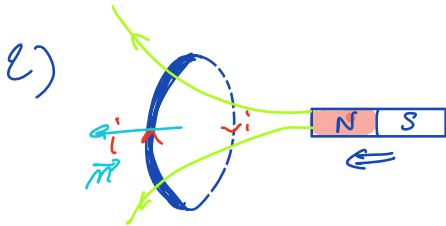
$$\Rightarrow \frac{d\phi}{dt} < 0$$

(Schema elec:



$$e_{\text{ind}} = Ri_{\text{ind}} > 0$$

$$\rightarrow \underline{i_{\text{ind}} > 0}$$



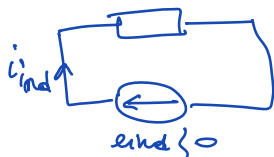
$$\phi = \vec{B} \cdot \vec{S} = BS$$

$$e_{\text{ind}} = - \frac{d\phi}{dt} \quad \text{or} \quad \underbrace{|\phi| \uparrow \text{ et } \phi > 0}_{\phi \uparrow}$$

Donc  $e_{\text{ind}} < 0 \Rightarrow i_{\text{ind}} < 0$

$$\Rightarrow \frac{d\phi}{dt} > 0$$

(Schema elec:



$$e_{\text{ind}} = Ri_{\text{ind}} < 0$$

$$\rightarrow \underline{i_{\text{ind}} < 0}$$

## Exercice 2

1) On a par définition  $\Phi_1 = L_1 i_1$  avec  $\Phi_1 = \iint_{S_1} \vec{B}_1 \cdot d\vec{S}$

$$\text{On a } \Phi_1 = N \iint_{\substack{\text{surface} \\ \text{de } S_1}} \mu_0 n i_1 \vec{e}_z \cdot dS \vec{e}_z = \mu_0 \frac{N^2}{l} i_1 \pi R_1^2$$

$$\text{On a donc } \boxed{L_1 = \mu_0 \frac{N^2}{l} \pi R_1^2}$$

$$\text{De la même façon, } \boxed{L_2 = \mu_0 \frac{N^2}{l} \pi R_2^2}$$

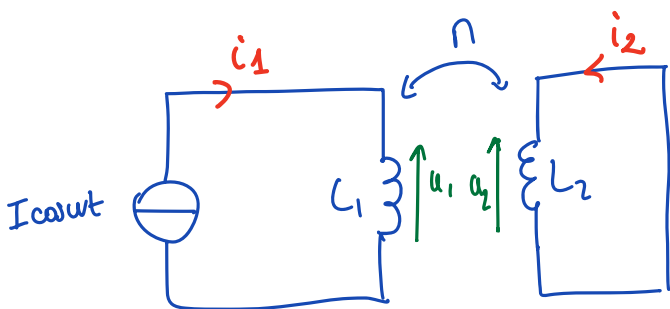
Par ailleurs, on a  $\Phi_{1 \rightarrow 2} = N i_1$  et  $\Phi_{2 \rightarrow 1} = N i_2$

Il est facile de calculer  $\Phi_{2 \rightarrow 1}$  car  $\vec{B}_2$  est uniforme sur  $S_1$ :

$$\Phi_{2 \rightarrow 1} = \iint_{S_1} \vec{B}_2 \cdot d\vec{S} = \mu_0 \frac{N^2}{l} i_2 \pi R_1^2$$

$$\text{On a donc } \boxed{M = \mu_0 \frac{N^2}{l} \pi R_1^2 = L_1}$$

2) On a le schéma électrique équivalent:



$$\text{On a } u_1 = L_1 \frac{di_1}{dt} + N \frac{di_2}{dt}$$

$$u_2 = L_2 \frac{di_2}{dt} + N \frac{di_1}{dt} = 0$$

$$\text{On a donc } \frac{di_2}{dt} = -\frac{M}{L} \frac{di_1}{dt} \quad \text{en intégrant } i_2(t) = -\frac{N}{L} i_1(t) + \text{cte}$$

on peut supposer que si il n'y a pas de phénomène de mutuelle induction,  $i_2(t) = 0$  donc cte = 0.

$$\text{On a donc } \boxed{i_2 = -\frac{N}{L} I \cos wt} \quad \text{amplitude } \frac{M}{L} I.$$

$$3) \vec{B}_{\text{int}} = \vec{B}_1 + \vec{B}_2 = \mu_0 \frac{N}{l} (i_1 + i_2) \vec{e}_z = \mu_0 \frac{N}{l} I \left(1 - \frac{M}{L}\right) \cos(\omega t) \vec{e}_z$$

### Exercice 3

1) Le circuit 2 est ouvert, donc il ne peut pas y avoir d'intensité  $i_2$  circulant.

On aurait  $u_2 = L \frac{di_2}{dt} = 0$ , mais il faut ici prendre en compte également le phénomène de mutuelle induction:  $u_2 = M \frac{di_1}{dt} \neq 0$

2) On a  $u_2 = M \frac{di_1}{dt}$  or  $u_1 = Ri_1$

$$\boxed{u_2 = \frac{M}{R} \frac{du_1}{dt}}$$

3) Posons  $u_1(t) = U_1 \cos(\omega t)$  ) On a donc  $\frac{U_2}{U_1} = \frac{M\omega}{R}$   
On a  $u_2 = -\frac{n}{R} \omega U_1 \sin \omega t$

$$\text{Donc } M = \frac{R U_2}{U_1 \omega} = \frac{100 \times 0,7}{3 \times 2\pi \times 2 \cdot 10^3} = \underline{0,0013 \text{ H}} = 1,3 \text{ mH}$$

4) Pour avoir le coef  $\pi$  le plus grand possible, il faut "capturer" le plus de flux créé par la bobine voisine: la position optimale est donc proche, face à face de même axe.

## Exercice 4.

1) Lorsque la spire n'est pas entièrement dans le champ, le flux varie car la surface plongée dans le champ augmente avec la chute du cadre.

Il y a donc création d'un courant qui engendre une force de Laplace s'opposant à la chute.  $\Rightarrow$   $i$  sera dans le sens  $\uparrow \uparrow \uparrow \uparrow \uparrow$

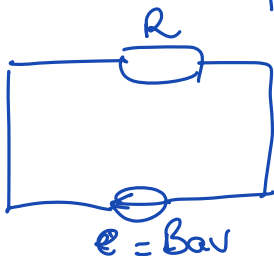
Une fois que la spire est entièrement dans le champ, il n'y a plus de variation de flux  $\Rightarrow$  il n'y a plus de courant.

Si la spire n'est pas entièrement dans le champ  
2) de la loi de Faraday, appliquée avec les conventions d'orientation de la  $\vec{D}_1$ :

$$e = - \frac{d\phi}{dt} \quad \phi = \vec{B} \cdot \vec{S} = -Baz$$

$$e = Ba \frac{dz}{dt} = Ba v$$

Le schéma électrique équivalent:



$$Ri = e = Bav$$

$$i = \frac{Ba}{R} v$$

Si la spire est entièrement dans le champ:  $e = 0$  et  $i = 0$ .

3) On applique le PFD à la spire; selon l'axe  $Oz$ :

$$m \ddot{z} = \vec{F}_{\text{lap}} \cdot \vec{e}_z + mg$$

$$\vec{F}_{\text{lap}} = -ai\vec{e}_x \wedge B\vec{e}_y = -iaB_0\vec{e}_z$$

$$m \ddot{z} = -i a B + mg$$

$$m \dot{v} = -\frac{B a}{R} v \times a B + mg$$

$$\ddot{v} + \frac{B^2 a^2}{m R} v = g$$

ED 1 ordre

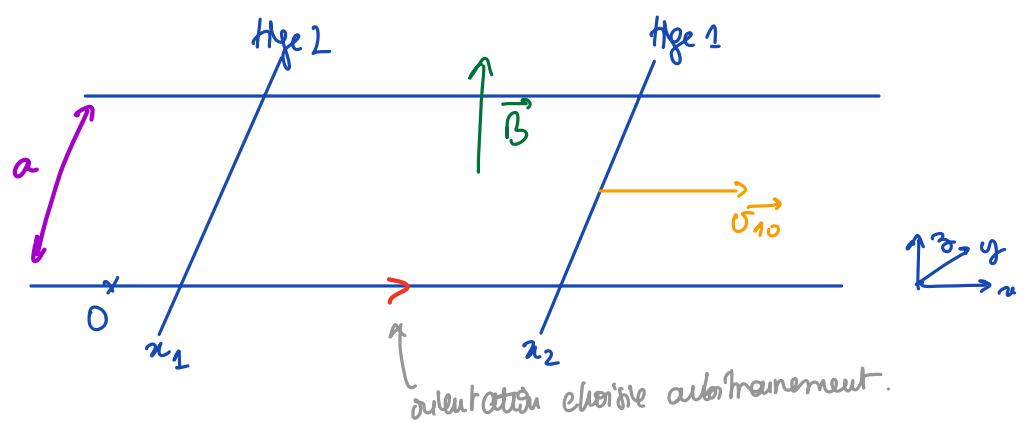
$$\tau = \frac{1}{\frac{B^2 a^2}{m R}}$$

9) Ainsi  $v(t) = \lambda e^{-t/\tau} + \frac{mgR}{B^2 a^2}$

or  $v(0) = 0 = \lambda + \frac{mgR}{B^2 a^2}$

Donc  $v(t) = \frac{mgR}{B^2 a^2} (1 - e^{-t/\tau})$ .

## Exercice 5



1) En déplaçant la tige 1, on augmente la surface du circuit.

Avec l'orientation arbitraire proposée sur le schéma, on a donc le flux  $\Phi$  qui augmente.

D'après la loi de Lenz il y aura donc création d'un courant qui par ses effets s'opposera à cette augmentation du flux :

→ il crée un champ  $\vec{B}$  dont le flux compense l'augmentation du flux donc  $i_{\text{induit}} < 0$

→ il crée une force de Laplace sur la tige 2 et sur la tige 1 de façon à diminuer l'augmentation de la surface cela implique bien  $i_{\text{induit}} < 0$ . (tige 2 se déplace vers tige 1 qui est freinée)

À l'état final, on a probablement les 2 tiges se déplaçant à même vitesse.

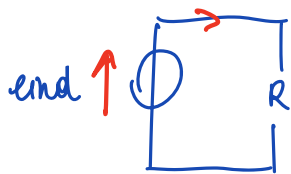
2) D'après la loi de Faraday  $\text{emf} = - \frac{d\Phi}{dt}$

ou  $\Phi = \iint \vec{B} \cdot d\vec{S} = \oplus B a (x_2 - x_1)$  avec l'orientation choisie ici!  $\ominus$  si vous avez choisi l'autre sens.

Donc  $\boxed{\text{emf} = - B a (\sigma_1 - \sigma_2)}$

Δ l'énoncé n'est pas très sympa d'avoir noté  $x_1$  la position de la tige 2 mais  $\sigma_2$  sa vitesse ...

3) On a le schéma électrique équivalent :



$\text{emf} = Ri$  et  $i = - \frac{Ba}{a} (\sigma_1 - \sigma_2) < 0$  (cohérent avec la réponse du 1)

4) Appliquons le PFD à {1+2} : on suppose que l'opérateur n'exerce plus de force

$$m \frac{d\vec{v}_1}{dt} + m \frac{d\vec{v}_2}{dt} = \vec{P} + \vec{R} + \vec{F}_{\text{cap1}} + \vec{F}_{\text{cap2}}$$

$$\int \vec{u}_x \quad m \left( \frac{dv_1}{dt} + \frac{dv_2}{dt} \right) = (a i \vec{u}_y \wedge \vec{B}) \cdot \vec{u}_x + (a i (-\vec{u}_y) \wedge \vec{B}) \cdot \vec{u}_x$$

$$\frac{d(v_1 + v_2)}{dt} = 0 \quad \text{ou a donc } v_1(t) = -v_2(t) + \text{cte}$$

$$\text{or } v_1(0) = v_{10} \text{ et } v_2(0) = 0$$

$$\text{Donc cte} = v_{10}$$

$$\text{re } \boxed{v_1(t) = -v_2(t) + v_{10}}$$

5) Appliquons le PFD à  $\{1\} / \vec{u}_x$

$$m \frac{dv_1}{dt} = (a i \vec{u}_y \wedge \vec{B}) \cdot \vec{u}_x = Ba i = Ba \times \left( -\frac{Ba}{R} (v_1 - v_2) \right) \\ = -\frac{B^2 a^2}{R} (v_1 - v_2) = -\frac{B^2 a^2}{R} (v_1 + v_1 - v_{10})$$

$$\boxed{\frac{dv_1}{dt} + \frac{B^2 a^2}{mR} v_1 = \frac{B^2 a^2}{Rm} v_{10}}$$

$$6) \text{ On a donc, en posant } \tau = \frac{mR}{2B^2 a^2} \quad v_1(t) = A e^{-t/\tau} + \frac{v_{10}}{2}$$

$$\text{ayant } v_1(0) = v_{10}, \text{ on a } A + \frac{v_{10}}{2} = v_{10} \text{ re } A = \frac{v_{10}}{2}$$

Au final

$$\boxed{v_1(t) = \frac{v_{10}}{2} (1 + e^{-t/\tau})} \\ v_2(t) = v_{10} - v_1(t) = \frac{v_{10}}{2} (1 - e^{-t/\tau})$$

