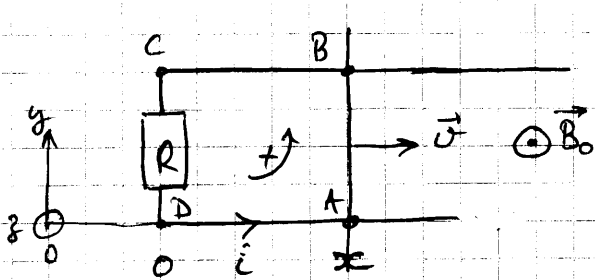


Électromagnétisme : rails de Laplace

I. Cadre horizontal de un chp magn. uniforme et stat



$$1. \boxed{\Phi = \iint_{ABC} \vec{B}_0 \cdot d\vec{S} = \iint_{ABC} B_0 \vec{e}_z \cdot dS \vec{e}_z}$$

(d'après le sens + (sens i) induit fig. 1)

$$= B_0 S_{ABC} = \boxed{B_0 l x}$$

2. Dans la barre, les électrons (qui sont les porteurs de charge dans les métaux) se déplacent à \vec{v} de \vec{B}_0

\Rightarrow subissent la force de Lorentz; $\boxed{\vec{F}_L = -e \vec{v} \wedge \vec{B}_0 = e v B_0 \vec{e}_y}$

c'est cette force qui met les e^- en mouvement et induit un courant

(c'est l'induction de Lorentz : cadre mobile de un chp \vec{B} stationnaire)

on peut re-écrire $\vec{F}_L = -e \vec{E}_m$ avec $\boxed{\vec{E}_m = \vec{v} \wedge \vec{B}_0}$

\hookrightarrow tout se passe comme si un champ électrique \vec{E}_m , appelé champ électromoteur, mettait en mouvement les e^- .

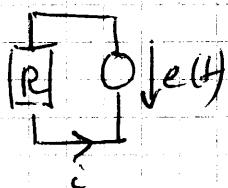
3. La force de Lorentz $\vec{F}_L = e v B_0 \vec{e}_y$ entraîne les e^- dans le sens +

\Rightarrow le courant induit dans le circuit $\boxed{i < 0}$

4. D'après la loi de Faraday, la fem induite dans le circuit vaut:

$$e(t) = -\frac{d\Phi}{dt} = -B_0 l \frac{dx}{dt} = -B_0 l v$$

or le circuit électrique équivaut à:

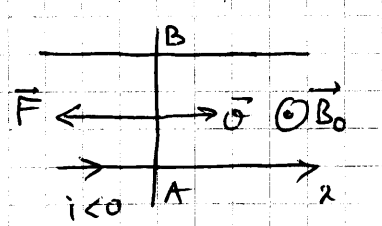


donc $e(t) = R i(t) \Rightarrow \boxed{i(t) = \frac{e(t)}{R} = \frac{-B_0 l v}{R}}$
(bien < 0 !)

[on aurait pu calculer la fem induite $e(t)$ par le chp électromoteur \vec{E}_m :

$$e(t) = \int_A^B \vec{E}_m \cdot d\vec{l} = \int_A^B (-v B_0) \vec{e}_y \cdot d\vec{l} \vec{e}_y = -v B_0 \int_A^B dl = -B_0 l v]$$

5. La barre AB étant parcourue par le courant i , elle est soumise à la force de Laplace:



$$\boxed{\vec{F} = i \int_A^B d\vec{l} \wedge \vec{B}_0 \text{ avec } d\vec{l} = dl \vec{e}_y \text{ d'après sens } +}$$

$$= i AB \wedge \vec{B}_0 = i B_0 l \vec{e}_x = - \frac{B_0^2 l^2}{R} v \vec{e}_x$$

\vec{F} s'oppose au déplacement de la barre AB en accord avec la loi de Lenz (le courant induit s'oppose à sa cause c'éd ici au mouvement de la barre)

6. Syst: barre de masse m

Forces: \vec{F} , $m\vec{g}$, $\vec{N} = \vec{N}_A + \vec{N}_B =$ résultante des forces de contact exercées par les rails sur la barre \perp aux rails car la barre se déplace sans frottement

Appliquons la 2^e loi de Newton:

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} + m\vec{g} + \vec{N}$$

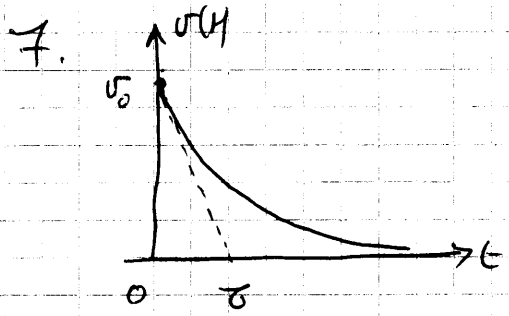
$$\Leftrightarrow m \frac{dv}{dt} \vec{e}_x = - \frac{B_0^2 l^2}{R} v \vec{e}_x + \underbrace{m\vec{g} + \vec{N}}_{l_0 \vec{e}_x}$$

$$\Rightarrow \frac{dv}{dt} = - \frac{B_0^2 l^2}{mR} v$$

soit $\frac{dv}{v} = - \frac{B_0^2 l^2}{mR} dt$ que l'on intègre entre $t=0$ et t :

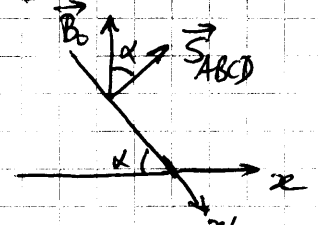
$$\int_{v(0)}^{v(t)} \frac{dv}{v} = - \frac{B_0^2 l^2}{mR} \int_0^t dt \Leftrightarrow \ln \frac{v(t)}{v_0} = - \frac{B_0^2 l^2}{mR} t$$

$$\Rightarrow \boxed{\vec{v}(t) = v_0 e^{-\frac{t}{\tau}} \vec{e}_x \text{ avec } \tau = \frac{mR}{B_0^2 l^2}}$$



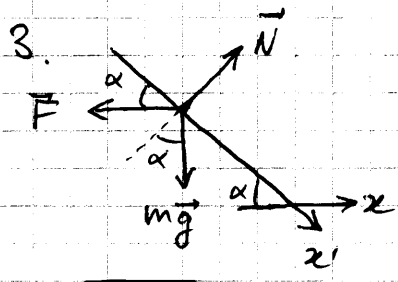
8. On a $\tau = \frac{mR}{B_0^2 l^2} \rightarrow$ diminuer R revient à ralentir la vitesse de la barre plus rapidement

II Cadre incliné dans un champ magn. uniforme et stat

1. 
$$\boxed{\phi' = \iint_{ABCD} \vec{B}_0 \cdot d\vec{S} = \vec{B}_0 \cdot \vec{S}_{ABCD} = B_0 S_{ABCD} \cos \alpha = B_0 l \cos \alpha x'}$$

2. D'après la loi de Faraday:

$$e'(t) = - \frac{d\phi'}{dt} = - B_0 l \cos \alpha v' = R i'(t) \Rightarrow \boxed{i'(t) = - \frac{B_0 l \cos \alpha v'}{R}} (< 0)$$



4.
$$\boxed{\vec{F}' = i' \int_A^B d\vec{l} \wedge \vec{B}_0 = i' AB \wedge \vec{B}_0 = i' B_0 l \vec{e}_x = - \frac{B_0^2 l^2 \cos \alpha v'}{R} \vec{e}_x}$$

bien opposé au déplacement de la barre en accord avec loi de Lenz

5. Appliquons la 2^e loi de Newton sur la barre:

$$m \frac{dv'}{dt} \vec{e}_{x'} = \vec{F}' + m\vec{g} + \vec{N}$$

$\vec{N} \perp \vec{e}_{x'}$

$$\Rightarrow m \frac{dv'}{dt} = - \|\vec{F}'\| \cos \alpha + mg \sin \alpha$$

soit
$$\frac{dv'}{dt} + \frac{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha}{mR} v' = g \sin \alpha$$

ou encore
$$\boxed{\frac{dv'}{dt} + \frac{v'}{\tau_0} = g \sin \alpha}$$
 en posant $\tau_0 = \frac{mR}{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha}$

6. On résout l'équa diff:

- sol. générale sans second membre:

$$v'(t) = C e^{-t/\tau_0} \quad (\hat{m} \text{ calculé en I. 6})$$

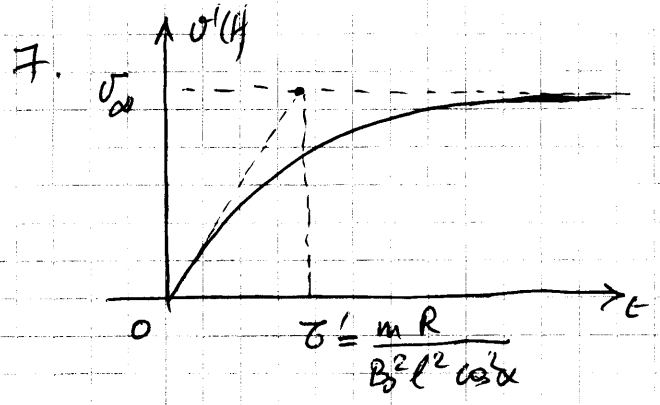
- sol. particulière avec second membre:

$$v'(t) = \tau_0 g \sin \alpha$$

$$\Rightarrow \text{solution: } v'(t) = C e^{-t/\tau_0} + \tau_0 g \sin \alpha$$

qui doit vérifier $v'(0) = 0 \Leftrightarrow C = - \tau_0 g \sin \alpha$

$$\text{soit } \boxed{v'(t) = \tau_0 g \sin \alpha (1 - e^{-t/\tau_0}) = \frac{mRg \sin \alpha}{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha} (1 - e^{-\frac{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha}{mR} t})}$$



$$v'(t) \xrightarrow{t \rightarrow \infty} v_{\infty} = \frac{\tau' g \sin \alpha}{1} = \frac{m R g \sin \alpha}{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha}$$

$$v'(0) = 0$$

$$\text{et } \left. \frac{dv'}{dt} \right|_0 = -\frac{v'(0)}{\tau'} + g \sin \alpha = g \sin \alpha > 0$$

$$= \frac{v_{\infty}}{\tau'}$$

+ la barre va vite, + $\|\vec{F}'\|$ est grande
 la barre atteindra une vitesse limite lorsque les composantes des forces \vec{F}' et $m\vec{g}$ sur \vec{e}_x se compensent
 c'est lorsque :

$$\|\vec{F}'\| \cos \alpha = m g \sin \alpha$$

$$\text{soit } \frac{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha}{R} v = m g \sin \alpha$$

ce qui correspond à $v = v_{\infty} = \frac{m R g \sin \alpha}{B_0^2 l^2 \cos^2 \alpha}$

[La force de Laplace peut être assimilée à une force de frottement fluide $\vec{F}' = -k \vec{v}' \rightarrow$ la vitesse limite v_{∞} est l'analogie de la vitesse limite atteinte par une masse m qui tombe dans un fluide]