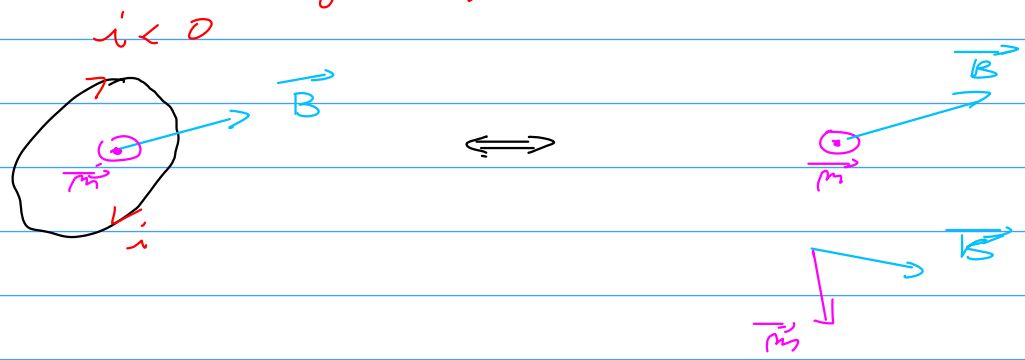


1. Action mécanique subi par un dipôle dans un champ magnétique.



1.1. Résultante.

1.1.1. \vec{B} non uniforme.

$$\vec{F} = -\text{grad}(\vec{m} \cdot \vec{B})$$

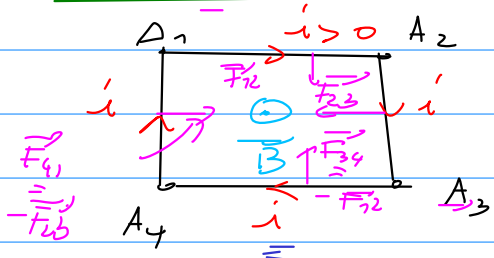
$\Rightarrow \vec{m}$ est attiré vers les zones de champ fort.

1.1.2. \vec{B} uniforme.

\vec{B} uniforme, $\boxed{\vec{F} = \vec{0}}$

Cas particulier.

Ng que la résultante des forces de Laplace est nulle.



dipôle magnétique

$$\vec{F} = \sum_{i=1}^{A_i+1} i \vec{dl} \wedge \vec{B} = \vec{0}$$

(voir graphique)

1.2. Moment



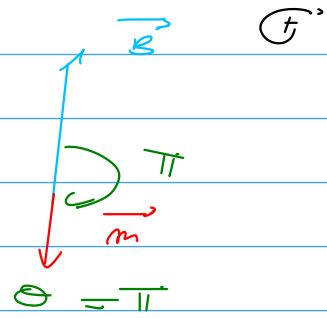
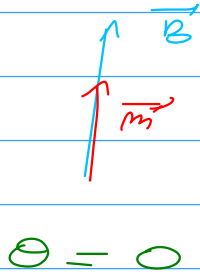
moment magnétique

$$\boxed{\vec{r} = \vec{m} \wedge \vec{B}}$$

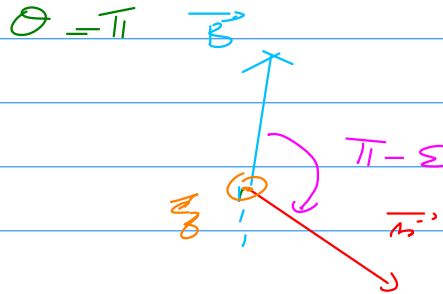
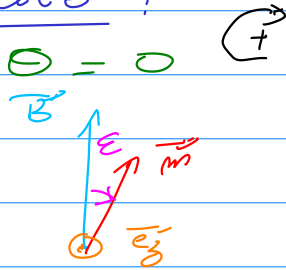
moment de force subi

Si $\vec{m} \parallel \vec{B}$ alors $\vec{\tau} = \vec{0}$

Position d'équilibre :



Stabilité :



$$\vec{\tau} = \vec{m} \wedge \vec{B}$$

$$= mB \sin \epsilon \vec{e}_z$$

↳ tend à diminuer ϵ

$$\vec{\tau} = \vec{m} \wedge \vec{B}$$

$$= mB \sin(\pi - \epsilon) \vec{e}_y$$

$$= mB \sin \epsilon \vec{e}_y$$

(si $\epsilon > 0$, fait tourner

ds le sens brisé,

si $\epsilon < 0$, fait tourner

ds le sens contraire)

—————> idem

\vec{m} col à \vec{B} ds
 \vec{m} ses : eq stable.

\vec{m} anti col à \vec{B}
 eq instable.

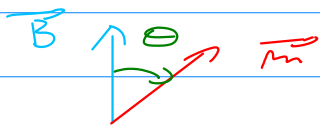
1.3. Energie d'un moment magnétique plongé dans un champ magnétique.

$$E_{\text{mag}} = - \vec{m} \cdot \vec{B}$$

\vec{m} col à \vec{B} de \vec{m} sens : $E_{mag} = -mB$
 Minimale
 \hookrightarrow eq stable

\vec{m} col à \vec{B} de sens opposé : $E_{mag} = +mB$
 Maximale
 \hookrightarrow eq instable.

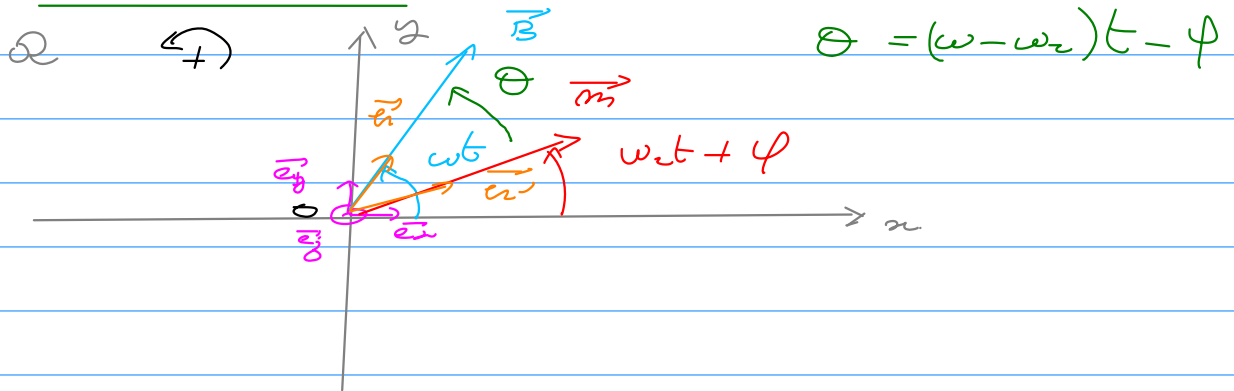
Cas général :



$$E_{mag} = -mB \cos \theta$$

2. Principe du moteur synchrone.

2.1. Architecture.



$\vec{B} = B \vec{e}_z$, tourne à la vitesse angulaire $\omega = \omega_r$.

$\vec{m} = m \vec{e}_z'$ tourne à la vitesse angulaire $\omega_r = \omega_r$.

Vocabulaire :

* \vec{m} moment magnétique de la partie mobile du moteur : le rotor.

* \vec{B} est engendré en bobinage fixe : le stator.

2.2. Couple subi par le rotor - condition de synchronisme.

$$\vec{\tau} = \vec{m} \wedge \vec{B} = m B \sin \theta \vec{e}_z$$
$$\vec{\tau} = m B \sin(\omega - \omega_r)t + \varphi$$

Hyp: $\omega \neq \omega_r$

$$\langle \vec{\tau} \rangle = \vec{0}$$

↳ mot de rotation uniforme du rotor impossible !

Donc il faut : $\boxed{\omega_r = \omega}$
Condition de synchronisme

→ voir pb du démarrage du moteur.

Condition supposée vérifiée.

$$\Rightarrow \forall t, \boxed{\vec{\tau} = -m B \sin \varphi}$$

Max pour $\varphi = -\frac{\pi}{2}$

+ discussion de la stabilité.

2.2. Mouvement du rotor

TMC appliqué au rotor par rapport à $\Delta = (O, \vec{e}_z)$ de la ref du stator.

$$\frac{dL_\Delta}{dt} \Big|_{\Omega} = \sum \vec{J}_O \vec{a}_i$$

$$\text{avec } \vec{J}_O(\vec{P}') = \vec{0} \quad (G \in \Delta)$$

$$\vec{J}_{\text{liaison}, \Delta} = -C\omega \quad (\text{dissipation})$$

$$\vec{J}_\Delta = (\vec{m} \wedge \vec{B}) \cdot \vec{e}_z = -m B \sin \varphi$$

moment d'inertie du rotor.

avec $L_\Delta = J_\Delta \omega$: moment cinétique du rotor.

$$J \Delta \dot{\omega} = -C\omega - mB \sin \varphi$$

$$\Leftrightarrow \dot{\omega} + \underbrace{\left(\frac{C}{J \Delta}\right)}_{1/\tau} \omega = -\frac{mB}{J \Delta} \sin \varphi$$

Régime transitoire.

$$\omega(t) = \underbrace{Ae^{-t/\tau}}_{\text{régime libre}} - \underbrace{\frac{mB}{C} \sin \varphi}_{\text{régime établi}}$$

régime transitoire.

Vitesse angulaire en régime établi

Après qq τ : $J \dot{\omega}_{\text{moteur}} + J \dot{\omega}_{\text{résistant}} = 0$
 soit
$$\omega = -\frac{mB \sin \varphi}{C}$$

$$\begin{aligned} \omega > 0 &\Rightarrow \sin \varphi < 0 \\ &\Rightarrow \varphi \in]-\pi, 0] \end{aligned}$$

↳ rotor en retard de phase sur le champ tournant.

+ reste à discuter la stabilité. . .

2.4. Puissance mécanique du moteur.

Puissance reçue des actions du champ magnétique :

$$S_m = J \tau \times \omega$$

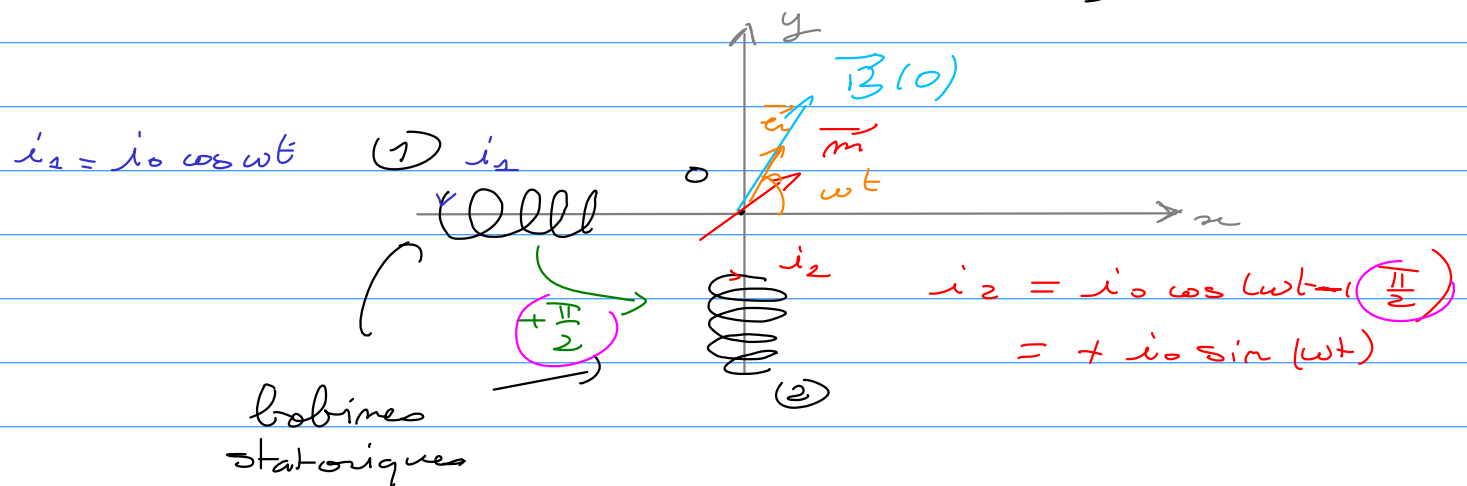
Régime établi
$$S_m = +\left(\frac{mB}{C}\right)^2 \sin \varphi$$

D'où vient cette énergie ?

Énergie électrique nécessaire pour alimenter le stator.

2.5. le stator

2.5.1. Engendrer un champ tournant



Bobines identiques, équidistantes de 0.
En 0 se trouve le rotor.

Évaluons $\vec{B}(t)$.

$$\vec{B}(t) = \vec{B}_1(t) + \vec{B}_2(t)$$

avec $\vec{B}_1(t) = k i_1 \vec{e}_x$

$\vec{B}_2(t) = k' i_2 \vec{e}_y$ avec $k' = k$

bobines identiques
+ équidistantes de 0

D'où $\vec{B}(t) = k i_0 (\cos \omega t \vec{e}_x + \sin \omega t \vec{e}_y)$

$\vec{B}(t) = k i_0 \vec{e}_r$

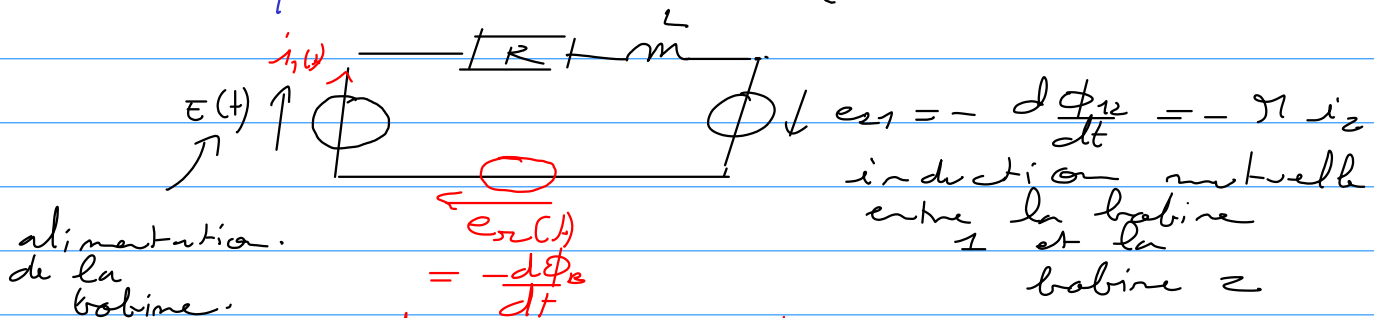
Champ magnétique tournant à la vitesse angulaire ω .

2.5.2. Aspect énergétique

Puissance électrique à fournir pour faire fonctionner le moteur :

$$P_e = \underbrace{P_m}_{\sigma \omega} + \underbrace{P_J}_{\text{eff. seule}}$$

Origine de physique. Schéma électrique du stator ou d'une bobine statorique : (x2)



fen d'induction résultant du mot du rotor

↳ loi de Lenz : s'oppose à $E(t)$ (à l'origine du mot du rotor)

Bilan d'énergie en régime établi :

$$E_i = -e_r i + R i^2$$

↑
apporté de l'ext

↑
transformé en puissance mécanique

$$i.e. \quad \boxed{e_r(t) i(t) = \sigma \omega}$$

$$\hookrightarrow e_r(t) = \frac{\sigma \omega}{i}$$