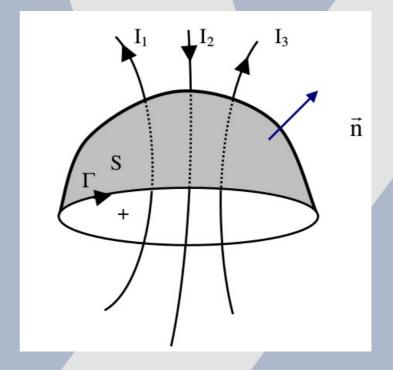


Électromagnétisme

Chapitre 1 – Champ magnétique - Force de Lorentz







Programme de Magnétostatique

- Chapitre 1 Champ magnétique Force de Lorentz
- Chapitre 2 Loi de Biot et Savart Théorème d'Ampère
- Chapitre 3 Électrocinétique
- Chapitre 4 Équations de Maxwell
- Chapitre 5 Induction électromagnétique





Programme de Magnétostatique

On envoie un atome de krypton ionisé 1 fois avec une vitesse de 40~000~m/s dans un spectromètre de masse où il y a un champ magnétique de $0.6~T_-$ L'atome frappe la plaque à une distance de 11.044~cm du point d'entrée de l'atome.

Quelle est la masse de l'atome ?

Ex. 2 du TD5

Ly force de Lorentz.



[4]





2.1.1 Aimants et champ magnétique

www.ehow.com/how_6317827 read-compass-rose.html

Découverte de la force magnétique :

- <u>Antiquité, Grèce</u>: magnétite (Magnésia, Turquie), pierre attirant de petits morceaux de fer. Aimants naturels
- <u>■ IXe siècle, Chine</u>: alignement des aimants dans la direction Nord-Sud invention de la boussole.
- = 1752 : Franklin découvre la nature électrique de la foudre et plusieurs témoignages sur le fait que :
 - Les orages perturbent les boussoles
 - La foudre frappant un navire aimante tous les objets métalliques.

Franklin en déduisit « la possibilité d'une communauté de nature entre les phénomènes électriques et magnétiques ». Coulomb (1785) montre la décroissance en $1/r^2$ des deux forces.





2.1.1 Aimants et champ magnétique

Découverte de la force magnétique :

[4]

[3]

- <u>XIXe siècle</u>: expérience d'Oersted en 1820.
 - L'étude quantitative des interactions entre aimants et courants fut faite par les physiciens Biot et Savart (1820): force agissant sur un pôle est dirigée perpendiculairement à la direction reliant ce pôle au conducteur et qu'elle varie en raison inverse de la distance.
 - Davy en 1821 dans une expérience où il montra qu'un arc électrique était dévié dans l'entrefer d'un gros aimant.
- Fin XIXe siècle et XXe siècle: Mise en équations par Maxwell qu'en 1873 et ne trouva d'explication satisfaisante qu'en 1905, dans le cadre de la théorie de la relativité d'Einstein. Champ E et B: changement de référentel.





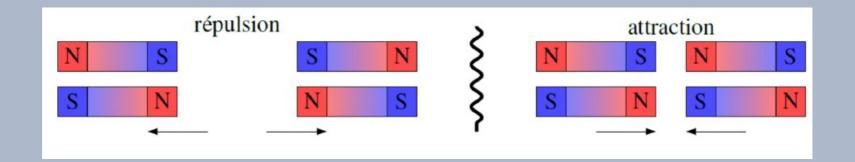
2.1.1 Aimants et champ magnétique

Force entre les pôles d'un aimants

[3]

Il existe deux types de pôles sur un aimant : nord et sud

- Les pôles de types contraires s'attirent mutuellement
- Les pôles de même type se repoussent mutuellement





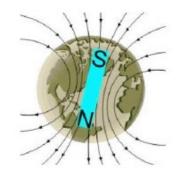


2.1.1 Aimants et champ magnétique

La Terre est un aimant

Ordres de grandeur :

- champ magnétique terrestre : 47 μT en France



composante horizontale : ≈ 20 µT

- aimant courant : 10 mT
- champ magnétique intense du LCMI (Grenoble)
 34 T (24 MW, 31 000 A)
- bobine supraconductrice: 10 T
- étoile à neutrons 108 T



Unité du champ magnétique : le tesla (T)

$$(ST) 1T = 1 \frac{Ns}{Cm} = 1 \frac{kg}{Cs}$$

Autre unité du champ magnétique : le gauss (G)

$$40^6 G = 10000G = 1T$$



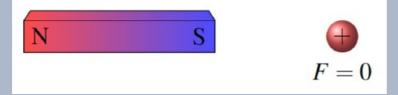


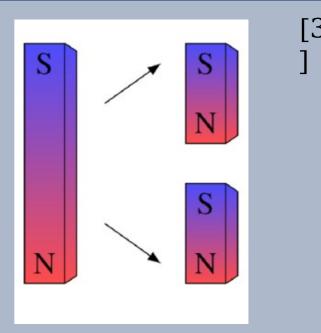
2.1.1 Aimants et champ magnétique

Pas de monopôles magnétiques

John Mitchell (1750) : 2 pôles de l'aimant toujours exactement la même intensité.

Aucun effet sur charges électriques au repos









2.1.1 Aimants et champ magnétique

owmant => matériaux ferromagnétiques : spins alignés



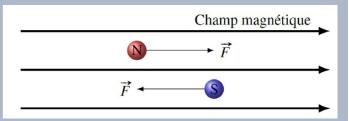


2.1.1 Aimants et champ magnétique

Champ magnétique:

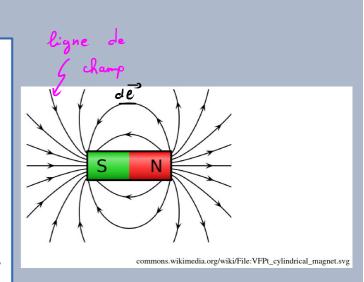
Si un pôle magnétique subit une force quand il est à un endroit, alors il y a un champ magnétique à cet endroit, noté $\bf B$.

Plus le champ est fort, plus la force sur les pôles est grande



<u>Lignes de champ</u>

- 1) Le champ est toujours tangent à la ligne de champ, dans la direction de la ligne. $\overrightarrow{B} \wedge \overrightarrow{A} = \overrightarrow{O}$
- 2) Plus les lignes de champ s'approchent les unes des autres, plus le champ est fort.
- 3) Les lignes de champ ne peuvent pas apparaître ou disparaître dans le vide.
- 4) Le nombre de lignes de champ qui arrivent ou qui partent d'un pôle est proportionnel à l'intensité du pôle.
- 5) Les l<u>ignes de champ ne se croisent pas.</u>







2.1.1 Aimants et champ magnétique

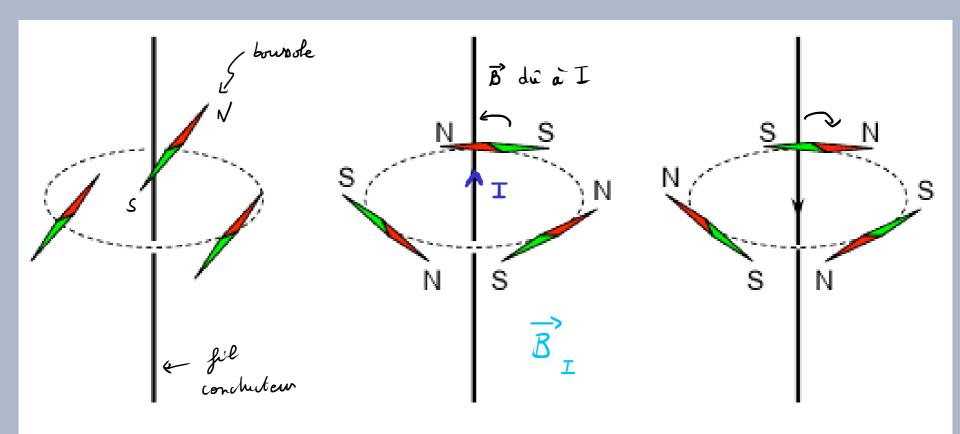
Lignes de champ





2.1.1 Aimants et champ magnétique

Force magnétique sur une charge en mouvement - Expérience d'Œrsted (1819) :



Alignement selon champ magnétique terrestre I=0

<u>Courant +I :</u> boussoles alignées selon cercle entourant le fil.

Courant -I:

Expérience d'Oersted (Unisciel)





2.1.1 Aimants et champ magnétique

Force magnétique sur une charge en mouvement - Expérience d'Œrsted (1819) :

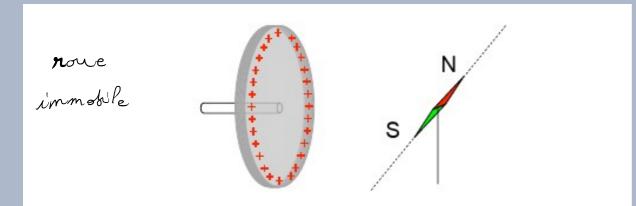




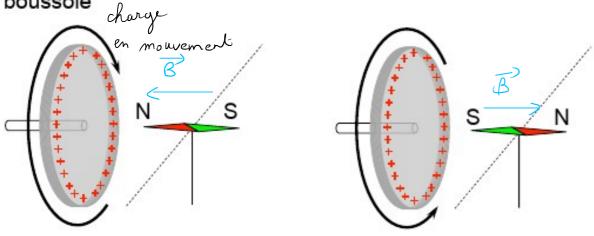
2.1.1 Aimants et champ magnétique

Force magnétique sur une charge en mouvement - Expérience de Rowland (1876) :

[3



Si la roue chargée tourne, on observe une déviation de la boussole



Boussole soumise à des forces dont l'intensité diminue avec l'éloignement et dont le sens varie avec :

- <u>le sens du mouvement des</u> charges,
- le signe des charges





2.1.1 Aimants et champ magnétique

Force de Lorentz:

charges g en

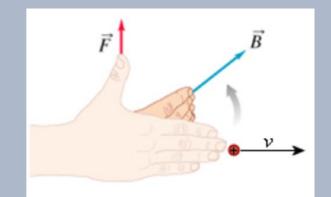
$$\vec{f} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$$

avec

avec

- f force de Lorentz en Newton [N]
- q charge en Coulomb [C]
- B champ magnétique en Tesla [T]
- \vec{v} vitesse [m.s⁻¹] des charges

ou règle de la main droite



<u>Force de Laplace :</u>

B



$$\vec{f} = q(\vec{E} + \vec{v} \wedge \vec{B})$$

f force de Lorentz en Newton [N]

q charge en Coulomb [C]

B champ magnétique en Tesla [T]

Ë champ électrostatique (V.m⁻¹ ou N.C⁻¹)

 \vec{v} vitesse [m.s⁻¹]

$$\vec{g} = q\vec{E} + q\vec{A}\vec{B}$$

$$= q(\vec{E} + \vec{B} \wedge \vec{B})$$





2.1.1 Aimants et champ magnétique

Force de Laplace:

Une particule plongée dans un <u>champ électrostatique uniforme</u> décrit une trajectoire parabolique si la vitesse initiale et le champ électrostatique ne sont pas colinéaires, une droite décrite de manière uniformément accélérée dans le cas contraire.

La vitesse \underline{v} de la particule chargée \underline{v} au cours de son déplacement, car celui-ci s'effectue dans le champ d'énergie potentielle $E_p = qV$.

Le mouvement d'une particule chargée plongée dans un champ magnétique uniforme et stationnaire s'effectue à vitesse v constante. $\frac{\sqrt[3]{N}}{\sqrt[3]{N}} = \frac{9}{m} \left(\sqrt[3]{N} \right)$

Définition de l'Ampère:

dva =0 - z vac const.

L'ampère est l'intensité d'un courant constant qui, maintenu dans deux conducteurs rectilignes, infinis et parallèles, de section circulaire négligeable et distants de 1 m, produit une force d'interaction entre ces deux conducteurs égale à 2.10⁻⁷ N par mètre de conducteurs.





2.1.2 Champ électromagnétique et relativité galiléenne

Relativité galiléenne

Champ électromagnétique: (E, B)

Référentiels galiléers: R où E, B alors invariance de la fre de Lorentz par

R'où E, B - changement de référentiel

• R et R' en translation rectiligne uniforme à la vitesse V

$$\overline{\mathcal{O}}$$
 = $\overrightarrow{\mathcal{O}}$ + $\overline{\bigvee}$

- charge invariante par changement de référentiel
- Relativité galiléenne : $ec{F}' = ec{F}$

$$ec{F}' = q' \left(ec{E}' + ec{v}' \wedge ec{B}'
ight)$$
 $q \left(ec{E} + ec{v} \wedge ec{B}
ight) = q \left(ec{E} + (ec{v}' + ec{V}) \wedge ec{B}
ight) = q' \left(ec{E}' + ec{v}' \wedge ec{B}'
ight)$

$$\vec{B}' = \vec{B}$$

$$\vec{E}' = \vec{E} + \vec{V} \wedge \vec{B}$$

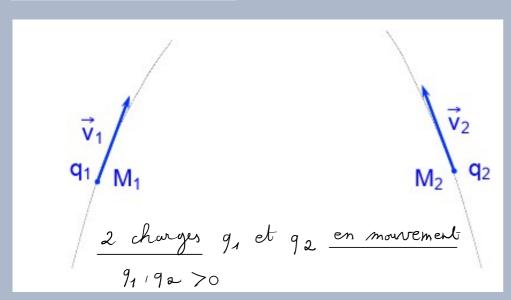






2.1.2 Champ électromagnétique et relativité galiléenne

Force de Lorentz:



$$\vec{u}_{12} = \frac{\vec{M}_1 \vec{M}_2}{\vec{M}_1 \vec{M}_2}$$

$$\vec{F}_{1 \to 2} = \frac{\vec{q}_1 \cdot \vec{q}_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left[\vec{u}_{12} + \frac{\vec{v}_2}{c} \wedge \left(\frac{\vec{v}_1}{c} \wedge \vec{u}_{12} \right) \right]$$

$$\vec{F}_{1 \to 2} = \frac{\vec{q}_1 \cdot \vec{q}_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{u}_{12} + \frac{\vec{q}_1 \cdot \vec{q}_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left[\frac{\vec{v}_2}{c} \wedge \left(\frac{\vec{v}_1}{c} \wedge \vec{u}_{12} \right) \right]$$

$$\vec{q}_2 \vec{E}_1$$

$$\frac{q_1 \cdot q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left[\frac{\vec{v}_2}{c} \wedge \left(\frac{\vec{v}_1}{c} \wedge \vec{u}_{12} \right) \right]$$

= contribution du champ d'induction magnétique, appelé abusivement champ magnétique.

force magnétique : correction en (v/c)² à force de Coulomb

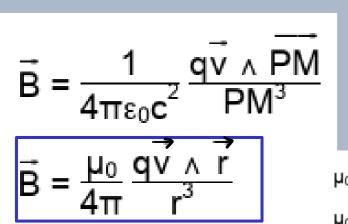
$$\vec{F}_{1\rightarrow 2} = q_2 \left[\vec{E}_1 + \vec{v}_2 \wedge \vec{B}_1 \right]$$





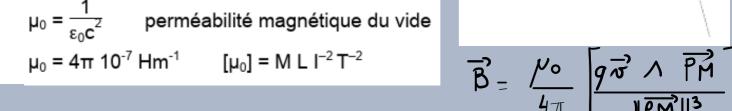
2.1.2 Champ électromagnétique et relativité galiléenne

Force de Lorentz - Champ magnétique :



entz - Champ magnétique :

$$\frac{1}{2} = \frac{1}{2} = \frac{1}{2}$$
 $\frac{1}{2} = \frac{1}{2}$
 $\frac{1}{2} = \frac{1}{2}$
 $\frac{1}{2} = \frac{1}{2}$
 $\frac{1}{2} = \frac{1}{2}$



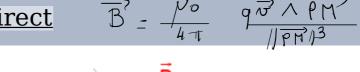
Remarques:

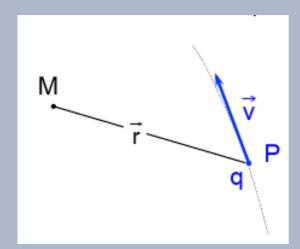
- · L'expression de B n'est valable que dans le cas où les particules se déplacent à des vitesses très inférieures à c. → magnétostatique
- Cette expression dépend du choix du référentiel.
- B diminue en 1/r² comme E
- B est défini par un produit vectoriel de deux grandeurs polaires = grandeur axiale ou *pseudo-vecteur*.
- le principe de superposition s'applique au champ magnétique OINIVERSITÉ

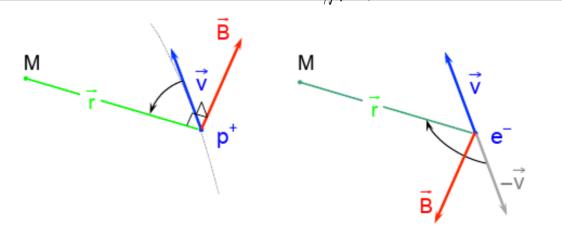


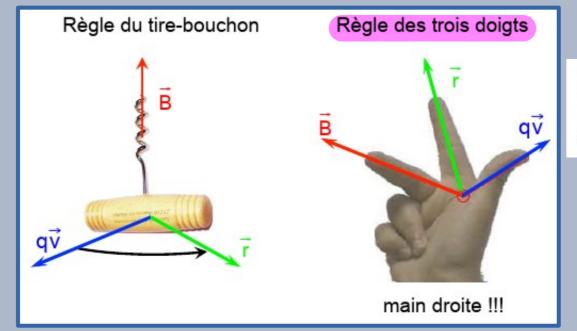
2.1.2 Champ électromagnétique et relativité galiléenne

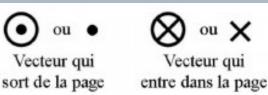
<u>Direction du champ magnétique : trièdre direct</u>













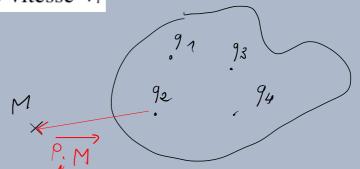


2.1.2 Champ électromagnétique et relativité galiléenne

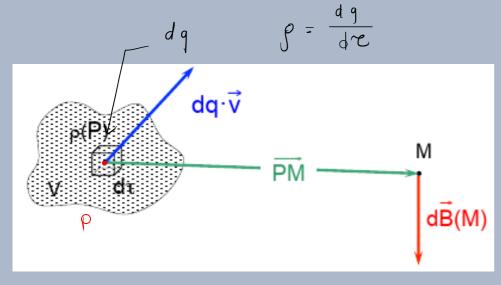
Principe de superposition : distribution discrète

N particules de charges q_i situés en des points P_i et de vitesse \vec{v}_i

$$\vec{B}(M) = \frac{\mu_0}{4\pi} \sum_{i=1}^{N} \frac{q_i \vec{v_i} \wedge \vec{P_i M}}{\left\| \vec{P_i M} \right\|^3}$$



<u>Principe de superposition : distribution continue</u>



$$d\vec{B}(M) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{dq^{\frac{1}{2}} \vec{v} \wedge \vec{PM}}{PM^3}$$

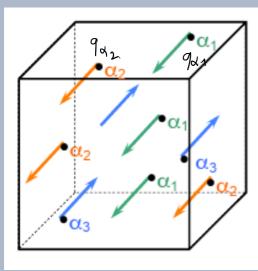
$$I = \frac{dg}{db}$$





2.1.2 Champ électromagnétique et relativité galiléenne

Principe de superposition : distribution continue



volume infinitésimal dτ

$$\vec{j} = \sum_{\alpha} \rho_{\alpha} q_{\alpha} \vec{v}_{\alpha}$$

$$dq\!\cdot\!\vec{v} = \sum_{\alpha}\,\rho_{\alpha}\,q_{\alpha}\,\vec{v}_{\alpha}\,d\tau$$

 ρ_{α} : densité de <u>particules</u> de type α (ayant une charge q_{α})

 $\overrightarrow{\mathsf{V}}_{\alpha}$: vitesses des particules de type α

$$\vec{\lambda} = \rho_{\alpha} \cdot \vec{\rho}_{\alpha} = \rho_{\alpha} \cdot \vec{\rho}_{\alpha}$$

<u>Distribution volumique quelconque de charges en mouvement</u>

$$\vec{B}(M) = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{\vec{j}(P) \wedge \overrightarrow{PM}}{PM^3} d\tau$$

Valable quelque soit la forme du conducteur





<u>Bibliographie</u>

- [1] Polycopié de cours
- [2] <u>CUPGE CY : Introduction à l'électromagnétisme</u>
- [3] Cours <u>LP 203 Champs électrique et magnétique</u> de Nicolas MENGUY
- [4] Cours de Luc Tremblay, collège Mérici « Électricité et magnétisme ».
- [5] David Sénéchal <u>« Histoire des sciences » PHQ399</u> Université de Sherbrooke, QC
- [6] pour la suite : Khan Academy , Unisciel etc.

