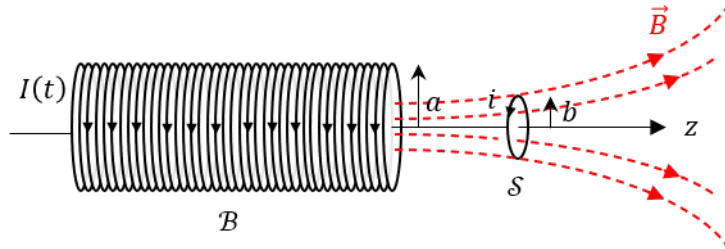


# INTERACTION SPIRE-SOLÉNOÏDE

La figure ci-dessous représente un solénoïde circulaire  $\mathcal{B}$  de rayon  $a$ . Une spire circulaire  $\mathcal{S}$  de rayon  $b \ll a$  est placée sur l'axe du solénoïde.  $\mathcal{B}$  et  $\mathcal{S}$  ont même axe ( $Oz$ ) et sont parcourus par des courants respectifs  $I$  et  $i$ .



1) Justifier qu'on cherche un champ créé par le solénoïde de la forme :

$$\vec{B}(M) = B_r(r, z) \vec{u}_r + B_z(r, z) \vec{u}_z$$

## Correction

On se place en coordonnées cylindres ( $O, \vec{u}_r, \vec{u}_\theta, \vec{u}_z$ ). Soit un point  $M = (r, \theta, z)$  quelconque de l'espace.

La distribution de courant est invariante par rotation autour de ( $Oz$ ). Donc le champ magnétique l'est également.

$$\vec{B}(M) = \vec{B}(r, z)$$

Le plan ( $M, \vec{u}_r, \vec{u}_z$ ) est un plan d'antisymétrie de la distribution de courant. Donc  $\vec{B}(M)$  appartient à ce plan.

$$\vec{B}(M) = B_r(r, z) \vec{u}_r + B_z(r, z) \vec{u}_z$$

2) En faisant un bilan de flux magnétique sur un petit cylindre de rayon  $r$ , compris entre  $z$  et  $z + dz$ , montrer qu'en un point proche de l'axe :

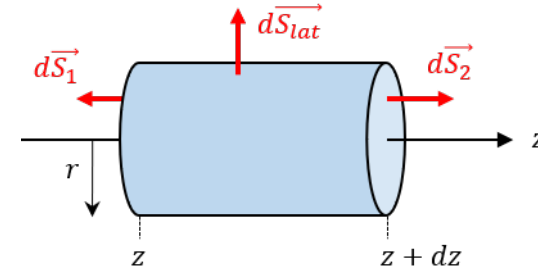
$$B_r = -\frac{r}{2} \frac{\partial B_z}{\partial z}$$

expression dans laquelle on confondra  $\frac{\partial B_z}{\partial z}$  avec la dérivée calculée le long de l'axe :

$$\frac{\partial B_z}{\partial z} = \frac{\partial B_z(r=0, z)}{\partial z}$$

## Correction

On divise la surface du cylindre en 3 surface :  $S_1, S_2$  et  $S_\ell$ .



Le flux du champ magnétique à travers n'importe quelle surface fermée étant toujours nul, on a :

$$0 = \oiint \vec{B} \cdot d\vec{S} = \iint_{M \in S_1} \vec{B}(M) \cdot \underbrace{d\vec{S}_1}_{\propto -\vec{u}_z} + \iint_{M \in S_2} \vec{B}(M) \cdot \underbrace{d\vec{S}_2}_{\propto \vec{u}_z} + \iint_{M \in S_\ell} \vec{B}(M) \cdot \underbrace{d\vec{S}_\ell}_{\propto \vec{u}_r}$$

On en déduit :

$$0 = \iint_{S_1} -B_z(r, z) dS_1 + \iint_{S_2} B_z(r, z + dz) dS_2 + \iint_{S_\ell} B_r(r, z) dS_\ell$$

On suppose  $r$  très petit, ce qui permet d'assimiler  $r$  à 0 dans les deux premières intégrales.

$$0 \simeq \iint_{S_1} -B_z(r=0, z) dS_1 + \iint_{S_2} B_z(r=0, z + dz) dS_2 + \iint_{S_\ell} B_r(r, z) dS_\ell$$

Dans chaque intégrale, le champ est donc constant pour la variable d'intégration et peut donc sortir de l'intégrale.

$$\begin{aligned} 0 &= -B_z(r=0, z) \pi r^2 + B_z(r=0, z + dz) \pi r^2 + B_r(r, z) 2\pi r dz \\ &= \frac{\partial B_z(r=0, z)}{\partial z} \pi r^2 dz + B_r(r, z) 2\pi r dz \end{aligned}$$

On en déduit bien la forme demandée :

$$B_r(r, z) = -\frac{r}{2} \frac{\partial B_z(r=0, z)}{\partial z}$$

On en déduit la force :

$$\vec{F} = -\frac{\partial \mathcal{E}_p}{\partial z} \vec{u}_z = \pi b^2 i \frac{\partial B_z}{\partial z} \vec{u}_z$$

3) Une force s'exerce sur la spire. Préciser le nom de la force, la direction de la force et la composante du champ magnétique qui l'engendre par un raisonnement qualitatif.

**Correction**

C'est la force de Laplace.

$$d\vec{F} = i d\vec{\ell} \wedge \vec{B} \quad \text{avec : } d\vec{\ell} = b d\theta \vec{u}_\theta \quad \Rightarrow \quad d\vec{F} = ib d\theta \left[ -B_r \vec{u}_z + B_z \vec{u}_r \right]$$

La composante de la force selon  $\vec{u}_r$  sera nulle après intégration sur toute la spire. La force résultante est donc selon  $\vec{u}_z$ .

4) Calculer la force exercée sur la spire et la mettre sous la forme  $F = \mu \frac{dB}{dz}$  où  $\mu$  désigne le moment magnétique de  $\mathcal{S}$ .

**Correction**

Calculons l'intégrale de la force élémentaire de Laplace sur toute la spire de rayon  $b$ .

$$\vec{F} = \int -ib B_r(r=b, z) d\theta \vec{u}_z = -2\pi ib B_r(r=b, z) \vec{u}_z$$

Ainsi, toujours en négligeant le rayon de la spire et en utilisant le résultat de la question précédente.

$$\vec{F} = \pi b^2 i \frac{\partial B_z}{\partial z} \vec{u}_z \quad \Rightarrow \quad \boxed{\mu = \pi b^2 i}$$

5) Retrouver le résultat en considérant que la force dérive de l'énergie potentielle d'interaction entre le champ créé par le solénoïde et la spire assimilée à un dipôle.

**Correction**

On rappelle l'énergie potentielle d'interaction entre un moment magnétique  $\vec{\mu}$  et un champ magnétique  $\vec{B}$ .

$$\mathcal{E}_p = -\vec{\mu} \cdot \vec{B} = -\pi b^2 i \vec{u}_z \cdot \vec{B} = -\pi b^2 i B_z$$