

EM.6.3. Détermination du champ magnétique au centre d'une sphère bobinée.

Enoncé.

1. Déterminer le champ magnétique créée par une spire circulaire de rayon R parcourue par un courant continu I en un point M de son axe.

On considère une sphère non magnétique, de rayon a , recouverte d'un bobinage serré de spires circulaires parcourues par un même courant d'intensité I . Le bobinage est réparti uniformément sur un axe passant par le centre O de cette sphère. On désigne par n le nombre de spires par unité de longueur de l'axe.

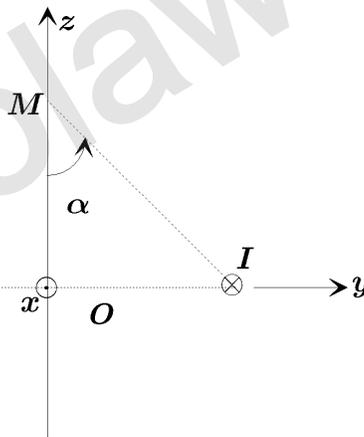
2. Quelles sont les symétries de ce système ? Calculer le champ \vec{B} au centre O de la sphère.

EM.6.3. Détermination du champ magnétique au centre d'une sphère bobinée.**Corrigé.****1. Champ créé par une spire circulaire.**

Ceci est une question de cours dont seule la réponse est proposée.

Une bobine de rayon R , de centre O , parcourue par un courant permanent I crée, en un point M de l'axe Oz perpendiculaire à la distribution de courants, un champ magnétique :

$$\vec{B}(M) = \frac{\mu_0 I}{2R} \sin^3 \alpha \vec{u}_z \quad \text{avec } \alpha \text{ angle sous lequel du point } M \text{ est vu le rayon } R \text{ de la spire.}$$

**2. Champ magnétique au centre de la sphère.**

On utilise les coordonnées sphériques (r, θ, φ) .

Le champ magnétique en O peut a priori s'écrire sous la forme :

$$\vec{B}(O) = \vec{B}\left(r = 0, \theta = \frac{\pi}{2}, \varphi\right)$$

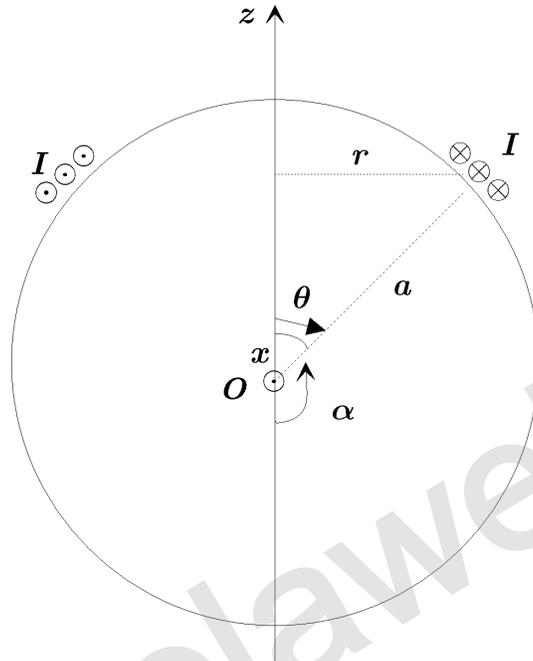
Comme la distribution de courants présente une invariance par rotation autour de l'axe Oz , le champ ne dépend donc pas de la variable angulaire φ .

Le plan équatorial xOy de la sphère est un plan de symétrie, le champ est donc perpendiculaire à ce plan :

$$\vec{B}(O) = B_z \vec{u}_z$$

On peut aussi remarquer que tout plan contenant l'axe Oz constitue un plan d'antisymétrie de cette distribution de courants. La direction du champ magnétique doit appartenir à chacun de ces plans, elle donc confondue avec l'axe Oz ce qui conforte le précédent résultat.

Pour déterminer l'expression du champ magnétique en O on utilise le principe de superposition et l'expression du champ créé par une spire.



Soit une collection élémentaire de $dN = ndz$ spires comprises entre les cotes z et $z + dz$ et de rayon r . Le champ créé par cette distribution élémentaire s'écrit :

$$d\vec{B}(O) = \frac{\mu_o nI}{2r} \sin^3 \alpha dz \vec{u}_z$$

Il est important de noter que $\sin \theta = -\sin \alpha$.

$$d\vec{B}(O) = -\frac{\mu_o nI}{2r} \sin^3 \theta dz \vec{u}_z$$

Pour déterminer le champ résultant on exprime les variables r et z en fonction de θ :

$$\begin{aligned} \cos \theta &= \frac{z}{a} & dz &= -a \sin \theta d\theta \\ \sin \theta &= \frac{r}{a} & r &= a \sin \theta \end{aligned}$$

On obtient ainsi l'expression du champ élémentaire :

$$d\vec{B}(O) = \frac{\mu_o nI}{2a \sin \theta} \sin^3 \theta a \sin \theta d\theta \vec{u}_z = \frac{\mu_o nI}{2} \sin^3 \theta d\theta \vec{u}_z$$

Le champ résultant s'exprime alors sous la forme :

$$\begin{aligned} \vec{B}(O) &= \int_0^\pi \frac{\mu_o nI}{2} \sin^3 \theta d\theta \vec{u}_z = \frac{\mu_o nI}{2} \int_0^\pi \sin^3 \theta d\theta \vec{u}_z \\ \vec{B}(O) &= \frac{\mu_o nI}{2} \int_0^\pi \sin \theta (1 - \cos^2 \theta) d\theta \vec{u}_z = \frac{\mu_o nI}{2} \left[\int_0^\pi \sin \theta d\theta - \int_0^\pi \sin \theta \cos^2 \theta d\theta \right] \vec{u}_z \end{aligned}$$

On pose : $u = \cos \theta \Rightarrow du = -\sin \theta d\theta$

$$\vec{B}(O) = \frac{\mu_o nI}{2} \left(-\int_1^{-1} du + \int_1^{-1} u^2 du \right) \vec{u}_z$$

$$\vec{B}(O) = \frac{\mu_o nI}{2} \left[-u + \frac{1}{3} u^3 \right]_1^{-1} \vec{u}_z = \frac{\mu_o nI}{2} \left(1 + 1 - \frac{1}{3} - \frac{1}{3} \right) \vec{u}_z$$

$$\boxed{\vec{B}(O) = \frac{2}{3} \mu_o nI \vec{u}_z}$$

www.kholaweb.com