

Electromagnétisme dans le vide

SMI4

Solution série n° : 3

Exercice -1

1. Le problème est un problème à symétrie cylindrique (ρ, θ, z) ,

Le problème invariant par translation suivant l'axe OZ (fil infini), donc \vec{B} ne dépend pas de z ;

Le problème invariant par rotation d'angle θ quelconque autour de l'axe OZ, donc \vec{B} ne dépend pas de θ ;

Donc $\vec{B} = \vec{B}(\rho)$.

Le plan $\Pi(\vec{e}_\rho, \vec{e}_z)$ est un plan de symétrie donc $\vec{B} \perp \Pi(\vec{e}_\rho, \vec{e}_z)$ soit $\vec{B}(\rho) = B(\rho)\vec{e}_\theta$

2. $I = J.S$

Densité de courant intérieur : le courant circule à l'intérieure du cylindre de rayon R_1

$$S = \pi R_1^2 ; \vec{j}_{\text{int}} = \frac{I}{\pi R_1^2} \vec{e}_z$$

Densité de courant extérieur : le courant circule entre le cylindre de rayon R_2 et le cylindre de rayon R_3

$$S = \pi(R_3^2 - R_2^2), \vec{j}_{\text{ext}} = -\frac{I}{\pi(R_3^2 - R_2^2)} \vec{e}_z$$

3. Contour d'Ampère : contour circulaire C de rayon ρ perpendiculaire à l'axe OZ, centré sur l'axe OZ

$$\oint_C \vec{B} d\vec{l} = \oint_C B(\rho) \vec{e}_\theta . dl \vec{e}_\theta = \oint_C B(\rho) dl = B(\rho) \oint_C dl = 2\pi\rho B = \mu_0 \sum I_{\text{enlacés}}$$

$$B(\rho) = \frac{\mu_0 \sum I_{\text{enlacés}}}{2\pi\rho}$$

$$3.a \ \rho < R_1 ; \sum I_{\text{enlacés}} = \vec{j}_{\text{int}} \pi \rho^2 = \frac{I}{\pi R_1^2} . \pi \rho^2 = I \frac{\rho^2}{R_1^2} \text{ d'où}$$

$$B(\rho) = \frac{\mu_0}{2\pi\rho} \cdot I \frac{\rho^2}{R_1^2} = \mu_0 I \frac{\rho}{2\pi R_1^2}$$

$$3.b \ R_1 < \rho < R_2 ; \sum I_{enlacés} = I \text{ d'où } B(\rho) = \frac{\mu_0 I}{2\pi\rho}$$

4.c $R_2 < \rho < R_3$; le courant enlacé est la somme des courants à l'intérieure du cylindre de rayon ρ et R_1 et du courant qui circule entre les cylindres de rayon ρ et de rayon R_3 soit

$$\begin{aligned} \sum I_{enlacés} &= I + \vec{j}_{ext} \pi (\rho^2 - R_2^2) \\ &= I - \frac{I}{\pi (R_3^2 - R_2^2)} \cdot \pi (\rho^2 - R_2^2) \\ &= I \left(1 - \frac{(\rho^2 - R_2^2)}{(R_3^2 - R_2^2)} \right) \\ &= I \frac{R_3^2 - \rho^2}{R_3^2 - R_2^2} \end{aligned}$$

$$\text{D'où } B(\rho) = \frac{\mu_0 I}{2\pi\rho} \cdot \frac{R_3^2 - \rho^2}{R_3^2 - R_2^2}$$

$$3.d \ \rho > R_3 \quad \sum I_{enlacés} = I - I = 0 \text{ d'où } B=0, \text{ blindage}$$

Exercice-2

- Même raisonnement que la première question du l'exercice -1 $\vec{B}(\rho) = B(\rho) \vec{e}_\theta$
- Expression locale du théorème d'Ampère $\overline{\text{rot}} \vec{B} = \mu_0 \vec{j}$

$$\vec{B}(\rho) = B(\rho) \vec{e}_\theta \quad \longrightarrow \quad \overline{\text{rot}} B(\rho) \vec{e}_\theta = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho B(\rho)) \vec{e}_z$$

$$2.a \ \rho < R$$

$$\overline{\text{rot}} \vec{B} = \mu_0 \vec{j} \Rightarrow \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho B(\rho)) \vec{e}_z = \mu_0 j_0 \left(1 - \frac{\rho}{R} \right) \vec{e}_z \quad \longrightarrow$$

$$\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho B(\rho)) = \mu_0 j_0 \left(1 - \frac{\rho}{R} \right)$$

$$\text{Soit } \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho B(\rho)) = \mu_0 j_0 \rho \left(1 - \frac{\rho}{R} \right) = \mu_0 j_0 \left(\rho - \frac{\rho^2}{R} \right) \quad \longrightarrow$$

$$(\rho B(\rho)) = \mu_0 j_0 \left(\frac{1}{2} \rho^2 - \frac{1}{3} \frac{\rho^3}{R} \right) + cte$$

cte constante d'intégration

Sachant que $\rho B(\rho)_{(\rho=0)} = 0 \Rightarrow cte = 0$ soit $\rho B(\rho) = \mu_0 j_0 \left(\frac{1}{2} \rho^2 - \frac{1}{3} \frac{\rho^3}{R} \right)$

$$\text{D'où } B(\rho) = \mu_0 j_0 \left(\frac{1}{2} \rho - \frac{1}{3} \frac{\rho^2}{R} \right) \quad B(\rho) \vec{e}_\theta = \mu_0 j_0 \left(\frac{1}{2} \rho - \frac{1}{3} \frac{\rho^2}{R} \right) \vec{e}_\theta$$

$$2.b \ \rho > R \longrightarrow \vec{j} = \vec{0} \text{ d'où } \overrightarrow{\text{rot}} B(\rho) \vec{e}_\theta = \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho B(\rho)) \vec{e}_z = \mu_0 \vec{j} = \vec{0} \longrightarrow$$

$$\frac{\partial}{\partial \rho} (\rho B(\rho)) = 0 \longrightarrow \rho B(\rho) = cte \Rightarrow B(\rho) = \frac{cte}{\rho}$$

Sur la surface de séparation $\vec{j}_S = j_0 \left(1 - \frac{R}{R} \right) \vec{e}_z = \vec{0}$ donc la composante tangentielle du

champ magnétique est continue or ce dernier est suivant \vec{e}_θ donc tangential donc il

est continue $\left(\vec{B}(\rho = R^+) \vec{e}_\theta - \vec{B}(\rho = R^-) \vec{e}_\theta = \vec{j}_S \wedge \vec{n} = \vec{0} \right)$

$$\text{Donc } B(R^+) = B(R^-) \text{ soit } \mu_0 j_0 \left(\frac{1}{2} R - \frac{1}{3} \frac{R^2}{R} \right) = \frac{cte}{R}$$

$$cte = \mu_0 j_0 \frac{R^2}{6} \text{ d'où } B(\rho) = \mu_0 j_0 \frac{R^2}{6\rho} \quad B(\rho) \vec{e}_\theta = \mu_0 j_0 \frac{R^2}{6\rho} \vec{e}_\theta$$