

OPTP

TD9 - Correction

Ex 1: potentiel vecteur

1) Calculons  $\vec{\text{rot}} \vec{A}$ , on choisit  $\vec{B}_0 \propto \vec{e}_z$

$$\vec{\text{rot}} \vec{A} = \vec{\text{rot}} \left( \frac{1}{2} \vec{B}_0 \wedge \vec{OP} \right) \quad \text{or} \quad \vec{B}_0 \wedge \vec{OP} = \begin{vmatrix} 0 & x & 0 \\ 0 & y & 0 \\ B_0 & z & 0 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} -y B_0 \\ x B_0 \\ 0 \end{vmatrix}$$

$$\text{donc } \vec{\text{rot}} \vec{A} = \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ 0 & -\frac{y B_0}{2} & 0 \\ 0 & \frac{x B_0}{2} & 0 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 0 \\ 0 \\ \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{x B_0}{2} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{y B_0}{2} \right) \end{vmatrix} = B_0 \vec{e}_z$$

On a bien  $\vec{B}_0 = \vec{\text{rot}} \vec{A}$

2) Par ailleurs  $\text{div} \vec{A} = \frac{\partial}{\partial x} \left( -\frac{y B_0}{2} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{x B_0}{2} \right) = 0$

Le potentiel vecteur vérifie la jauge de Coulomb

Ex 2: Potentiel vecteur d'un fil infini

1) On cherche  $\vec{A}$  tel que  $\vec{B} = \vec{\text{rot}} \vec{A}$   
en coordonnées cylindriques on a :

$$\begin{cases} \frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial z} = 0 \\ \frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \\ \frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} = 0 \end{cases}$$

Or un plan perpendiculaire au fil est un plan d'antisymetrie donc  $\vec{A}$  lui est perpendiculaire.

Ainsi  $A_r = A_\theta = 0$  et  $\vec{A} = A_z \vec{e}_z$

On a donc  $\boxed{\frac{\partial A_z}{\partial \theta} = 0}$  et  $\boxed{-\frac{\partial A_z}{\partial r} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}}$

$\vec{A}$  ne depend donc pas de  $\theta$ , ce qui etait attendu au vue des invariances.

On integre la seconde relation:  $\boxed{A_z = -\frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln r + f(z)}$

2) En appliquant la jauge de Coulomb on a

$$\text{div } \vec{A} = \frac{\partial A_z}{\partial z} = f'(z) = 0$$

Ainsi  $f$  ne depend pas de  $z$ , c'est une constante

On peut fixer le potentiel en choisissant une reference,

par exemple  $A_z = 0$  pour  $r = r_0$  et on a alors  $\boxed{\vec{A} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln \frac{r}{r_0} \vec{e}_z}$

### Ex 3 : Modèle du supraconducteur

1) l'équation de Maxwell - Ampère statique

$$\text{s'écrit } \vec{\text{rot}} \vec{B} = \mu_0 \vec{j}$$

$$\text{Ainsi } \vec{\text{rot}} (\vec{\text{rot}} \vec{B}) = \mu_0 \vec{\text{rot}} \vec{j}$$

$$\text{grad} (\text{div} \vec{B}) - \Delta \vec{B} = \mu_0 \vec{\text{rot}} \left( -\frac{\vec{A}}{\mu_0 \delta^2} \right)$$

Or  $\text{div} \vec{B} = 0$  donc  $\Delta \vec{B} = \frac{\vec{B}}{\delta^2}$  car  $\vec{B} = \vec{\text{rot}} \vec{A}$

2)  $\vec{B} = B(x) \vec{u}_z$  donc  $\Delta \vec{B} = \frac{d^2 B}{dx^2} \vec{u}_z$  et on obtient

l'équation  $\frac{d^2 B}{dx^2} - \frac{1}{\delta^2} B = 0$  d'où  $B(x) = A \text{ch} \frac{x}{\delta} + C \text{sh} \frac{x}{\delta}$

Si on suppose que le champ magnétique est continu à l'interface entre le matériau et l'extérieur on obtient :

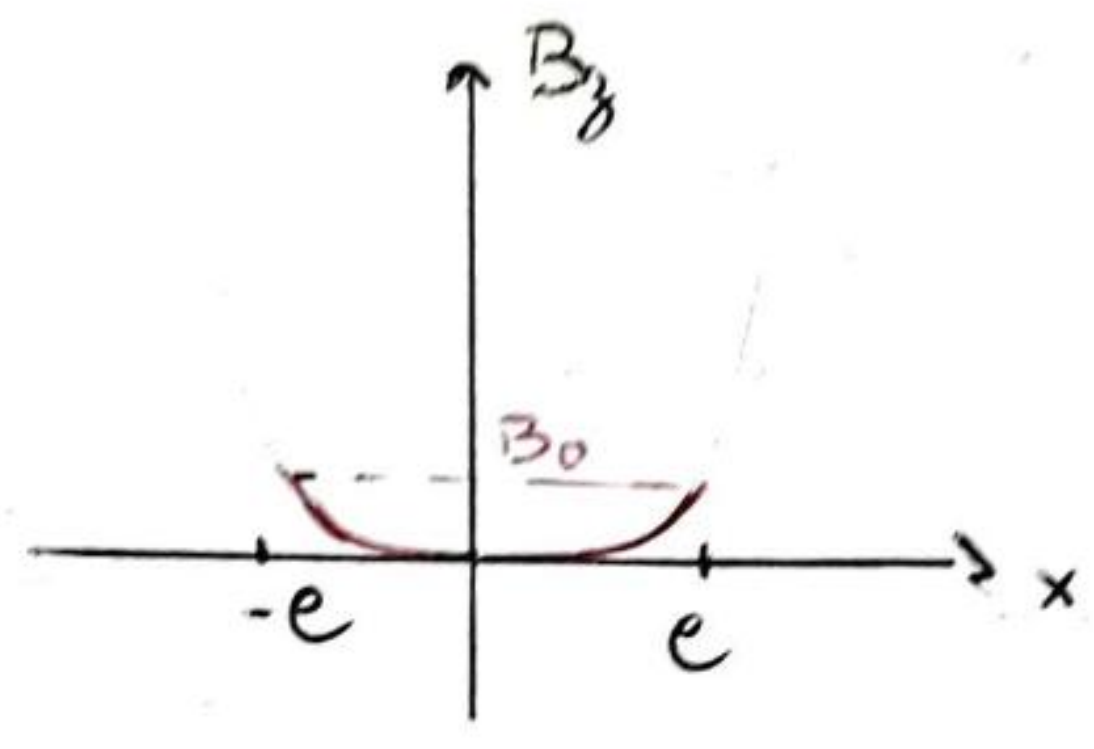
$$\begin{cases} A \text{ch} \frac{e}{\delta} + C \text{sh} \frac{e}{\delta} = B_0 \\ A \text{ch} \frac{-e}{\delta} + C \text{sh} \frac{-e}{\delta} = B_0 \end{cases}$$

Ainsi  $\begin{cases} 2C \text{sh} \frac{e}{\delta} = 0 \\ 2A \text{ch} \frac{e}{\delta} = 2B_0 \end{cases}$  d'où  $\begin{cases} C = 0 \\ A = \frac{B_0}{\text{ch} \frac{e}{\delta}} \end{cases}$

Puis  $\vec{B}(x) = B_0 \frac{\text{ch} \frac{x}{\delta}}{\text{ch} \frac{e}{\delta}} \vec{u}_z$

(4)

Pour  $\delta \ll e$  l'allure du champ magnétique dans le matériau est la suivante :



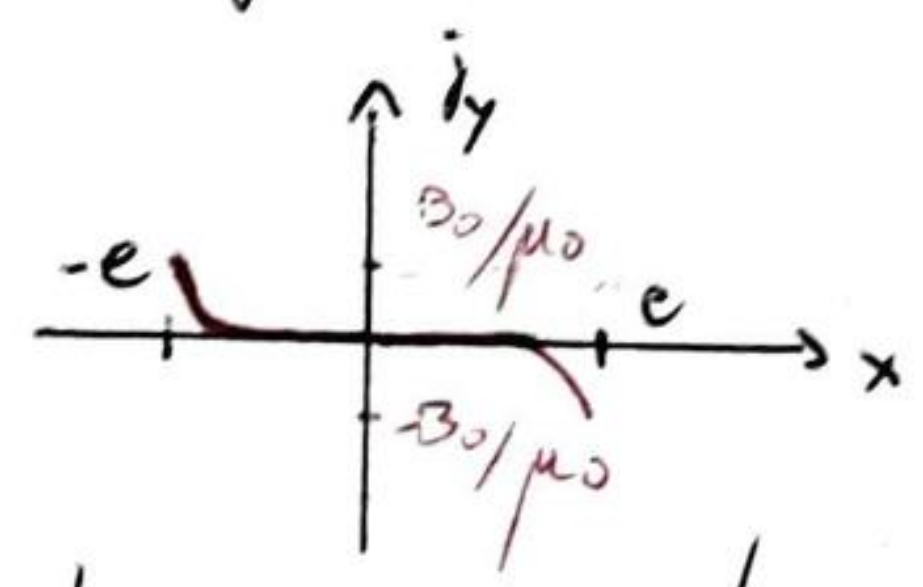
Le champ est presque nul dans le matériau

3) On a  $\text{rot} \vec{B} = \mu_0 \vec{j}$  et  $\vec{B} = B(x) \vec{u}_z$

donc  $-\frac{\partial B}{\partial x} \vec{u}_y = \mu_0 \vec{j}$

Ainsi  $\vec{j} = -\frac{B_0}{\mu_0} \frac{\text{sh} \frac{x}{\delta}}{\text{ch} \frac{e}{\delta}} \vec{u}_y$

Pour  $\delta \ll e$  l'allure de  $\vec{j}$  dans le matériau est



le courant est presque nul

4) les courants sont antisymétriques par rapport au plan  $Oyz$  donc leur somme est nulle, ils n'influencent pas le champ extérieur