

Travaux dirigés de Magnétostatique et Régime variable

Niveau : LIS2 M P C I

Exercice 1 : test de compétences mathématiques

On donne les vecteurs et fonction suivants :

$$\vec{a} = (2y + x)\vec{i} + (z - y)\vec{j} + z\vec{k}$$

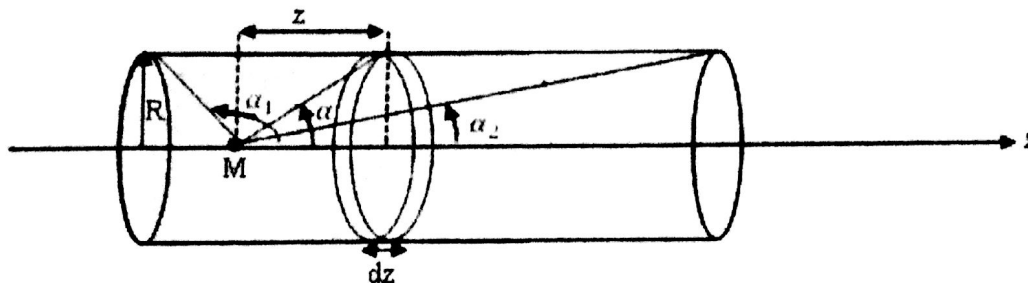
$$\vec{b} = 2z\vec{i} + 2\vec{j} - x\vec{k}$$

$$f(x, y, z) = 3z^2y - xz + 2yx$$

- 1) Calculer $\vec{a} \wedge \vec{b}$
- 2) Calculer $\overrightarrow{\text{grad}}(f)$
- 3) Calculer $\overrightarrow{\text{rot}}(\vec{a})$

Exercice 2

On considère un solénoïde infini, constitué de n spires jointives par unité de longueur, parcouru par un courant I (fig.), l'axe du solénoïde étant confondu avec l'axe Oz des coordonnées cylindriques.

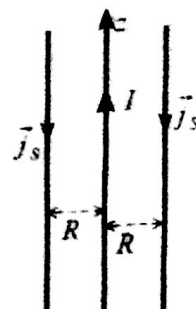


- 1) Quelle est la direction du champ magnétique ?
- 2) On définit un contour fermé ABCD, en admettant que le champ B soit nul à l'infini, hors du cylindre, montrer que B est uniforme à l'intérieur et nul à l'extérieur. Pour cela on appliquera le théorème d'Ampère.
- 3) Donner l'expression du champ magnétique B créé par un solénoïde de longueur finie en un point M de l'axe z. On supposera que α varie de α_1 à α_2 .
- 4) En déduire l'expression du champ magnétique B créé par un solénoïde de longueur infinie en un point M de l'axe z.

Exercice 3

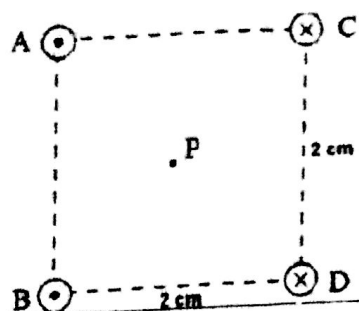
Un câble coaxial est constitué d'un fil rectiligne infini (Oz), parcouru par un courant I dans le sens des z croissants, et d'un cylindre conducteur de rayon R et d'axe (Oz), parcouru par le courant surfacique I dans le sens des z décroissants.

- Déterminer la densité de courant surfacique $\vec{j}_S$ qui circule à la surface du cylindre. Quelle est la dimension et l'unité en S.I. de j_S ?
- Par des arguments de symétrie et d'invariance, que peut-on dire du champ magnétique $\vec{B}$ (M) en un point M de l'espace ?
- Calculer $\vec{B}$ (M) en tout point de l'espace.
- Tracer $\|\vec{B}\|$ en fonction de r . (r est la distance à l'axe (Oz)).
- Tracer sur un schéma quelques lignes de champ de $\vec{B}$.



Exercice 4

Quatre longs conducteurs parallèles, perpendiculaires au plan de la feuille, sont parcourus par des courants de 4 A. Calculez le champ magnétique au point P, situé au centre.



Exercice 5

Un fil conducteur cylindrique, noté (1), non magnétique, de rayon R_1 , d'axe $\Delta = (Oz)$, de très grande longueur, est parcouru par un courant continu, d'intensité I . Le milieu (1) est assimilable au vide. Le fil est entouré par un isolant et par un autre conducteur cylindrique noté (2), de rayon intérieur R_2 , et de rayon extérieur R_3 . Le courant d'intensité I passe toujours dans le fil (1) et revient en sens inverse par le conducteur (2), la densité de courant étant toujours uniforme et parallèle à l'axe Δ dans chacun des deux conducteurs.

- Exprimer la densité de courant sur chaque conducteur. 1

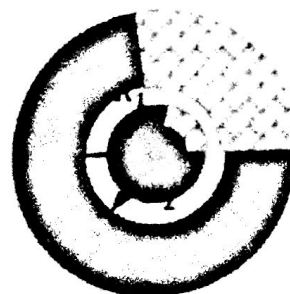
En utilisant

- la forme différentielle du théorème d'Ampère (l'équation de Maxwell-Ampère), déterminer le vecteur champ magnétique $\vec{B}$ créé par ce courant : on se

limitera aux cas $r \leq R_1$ et $R_1 \leq r \leq R_2$.

On rappelle que :

$$\left[\text{rot } \vec{A} = \left(\frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial z} \right) \vec{u}_r + \left(\frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} \right) \vec{u}_\theta + \frac{1}{r} \left(\frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right) \vec{u}_z \right]$$



18/06/2018

Correction du TD de Magnétostatique

Exercice 1

$$\vec{a} = (2y+x)\vec{e}_x + (z-y)\vec{e}_y + z\vec{e}_z$$

$$\vec{b} = 2z\vec{e}_x + 2y\vec{e}_y - x\vec{e}_z ; b(x,y,z) = 3zy^2 - xz + 2yx$$

1. Calculons $\vec{a} \wedge \vec{b}$

$$\vec{a} \wedge \vec{b} = \begin{vmatrix} 2y+x & 2z & -xz+xy-2zy \\ z-y & 2 & 3z^2+2xy+x^2 \\ z & -x & 4y+2x-2z^2+2zy \end{vmatrix}$$

2. Calculons $\vec{\text{grad}}(b)$

$$\vec{\text{grad}}(b) = \begin{pmatrix} \frac{\partial b}{\partial x} \\ \frac{\partial b}{\partial y} \\ \frac{\partial b}{\partial z} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -z+2y \\ 3z^2+2x \\ 6zy-x \end{pmatrix}$$

3. Calculons $\vec{\text{rot}}(\vec{a})$

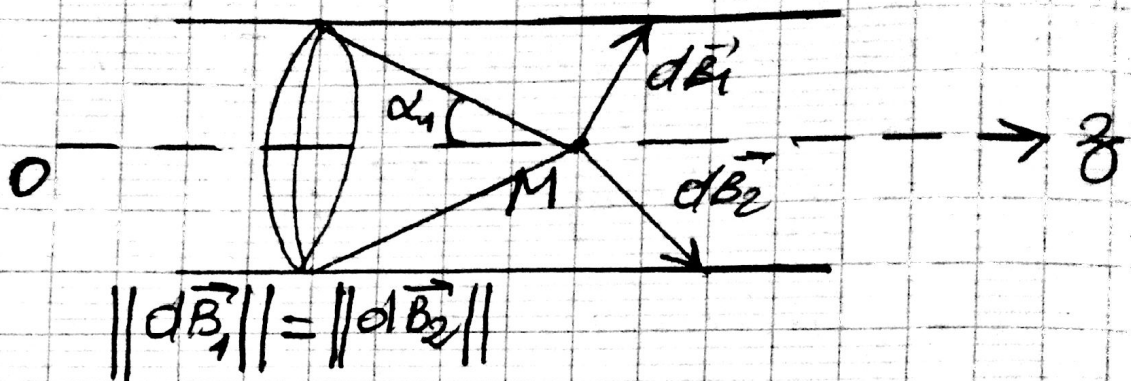
$$\vec{\text{rot}}(\vec{a}) = \vec{\text{grad}} \wedge \vec{a} \text{ ou } \vec{\text{rot}}(\vec{a}) = \vec{\nabla} \wedge \vec{a}$$

$$\vec{\text{rot}}(\vec{a}) = \begin{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ \frac{\partial(2y+x)}{\partial z} - \frac{\partial(z-y)}{\partial y} & \frac{\partial(2z)}{\partial x} - \frac{\partial(-xz+xy-2zy)}{\partial z} & \frac{\partial(2z)}{\partial y} - \frac{\partial(z-y)}{\partial x} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} -1 & 0 & -2 \end{vmatrix}$$

$$\vec{\text{rot}}(\vec{a}) = \begin{pmatrix} -1 \\ 0 \\ -2 \end{pmatrix}$$

Exercice 2

1. Direction du champ magnétique $\vec{B}$



Par superposition on remarque que les composantes radiales ($\perp Oz$) se compensent.

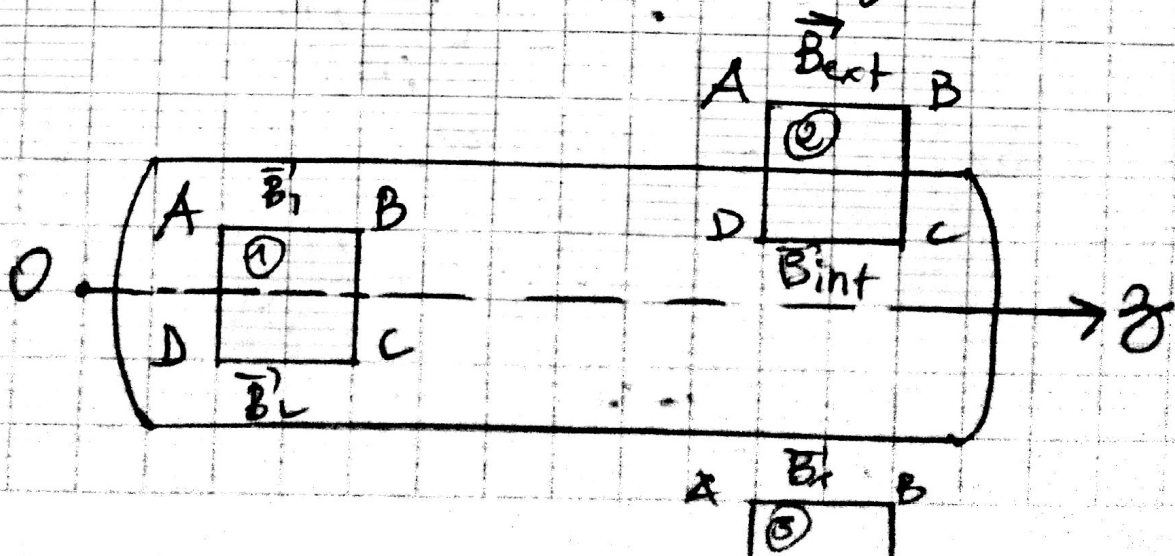
Donc, $d\vec{B}$ se résume à sa composante suivant (Oz) . C'est à dire $\vec{B} = B \vec{u}_z$.

Le solénoïde est invariant par translation suivant (Oz) et par rotation autour de l'axe (Oz) .

B ne dépend pas de z et de θ , mais du paramètre r . On a :

$$\vec{B} = B(r) \vec{u}_z$$

2. Montrons que B est uniforme ou nul.



Théorème d'Ampère

Cas 1: Contour fermé à l'intérieur

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \sum I_{int}$$

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = AB \cdot B_1 - CD \cdot B_2$$

$$\sum I_{int} = 0 \text{ (creux)}$$

$$AB \cdot B_1 - CD \cdot B_2 = 0 \Rightarrow \boxed{B_1 = B_2}$$

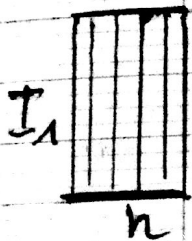
B est uniforme.

2 Cas :

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \sum I_{int}$$

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B_{ext} \cdot AB - B_{int} \cdot CD$$

$$\sum I_{int} = -n I CD$$



$$B_{ext} \cdot AB - B_{int} \cdot CD = -\mu_0 n I CD$$

$$\boxed{B_{int} = \mu_0 n I} \text{ B est uniforme.}$$

Cas 3: Contour fermé à l'extérieur

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \sum I_{int}$$

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B_1 AB - B_2 \cdot CD$$

$$\sum I_{int} = 0$$

$$B_1 AB - B_2 CD = 0$$

$$B_1 = B_2 = 0 \text{ donc B est nul.}$$

h: bre de spce par unite de longueur
Nb: on ajoute dz pour simplifier

3) Expression de B, champ magnetique dans le cas d'un fil de longueur l finie.

$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2R^3} \sin \alpha = \frac{R}{r} = 1/r = \frac{R}{\sin \alpha}$$

$$B = \frac{\mu_0 I R^2}{2 \left(\frac{R}{\sin \alpha} \right)^3} = \frac{\mu_0 I \sin^3 \alpha}{2R}$$

On a: $dB = \frac{\mu_0 I \sin^3 \alpha}{2R} n dz$ $\tan \alpha = \frac{R}{z} \Rightarrow z = \frac{R}{\tan \alpha}$

$$dz = \frac{-R \left(\frac{1}{\tan^2 \alpha} \right)}{\tan^2 \alpha} \Rightarrow dz = \frac{-R}{\cos^2 \alpha \tan^2 \alpha} d\alpha$$

$$dz = \frac{-R}{\sin^2 \alpha} d\alpha \quad \text{On a } dB = \frac{-R \mu_0 I \sin^3 \alpha}{2R \sin^2 \alpha} n d\alpha$$

$$dB = -\frac{\mu_0 I n \sin \alpha}{2} d\alpha \quad \int dB = \frac{\mu_0 I n}{2} \int_{\alpha_1}^{\alpha_2} -\sin \alpha d\alpha$$

$$B = \frac{\mu_0 I n}{2} [\cos \alpha]_{\alpha_1}^{\alpha_2}$$

$$B = \frac{\mu_0 I n}{2} (\cos \alpha_2 - \cos \alpha_1)$$

4) $\alpha_1 \rightarrow \pi$ A l'infinie
 $\alpha_2 \rightarrow 0$

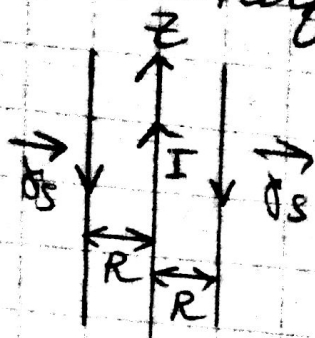
On a: $B = \frac{\mu_0 I n}{2} (\cos 0 - \cos \pi)$

$$B = \frac{\mu_0 I n}{2} (1+1) \Rightarrow B = \frac{\mu_0 I n}{2} \times 2$$

$$B = \mu_0 n I$$

Exercice 3

a) Densité surfacique $\vec{j}_s$ de courant



Pour une distribution surfacique, on a :

$$I = \int \vec{j}_s \cdot d\vec{\ell}$$

$$I = \int j_s d\ell \quad (\text{car } \vec{j}_s \parallel d\vec{\ell})$$

$$I = j_s \int d\ell = j_s \times 2\pi R \Rightarrow \boxed{j_s = \frac{I}{2\pi R}}$$

* Dimension de j_s

$$[j_s] = \frac{[I]}{[R]} = \frac{I}{L} \Rightarrow \boxed{j_s = I L^{-1}}$$

Unité : $A m^{-1}$

b) Le cylindre admet un plan de symétrie : le plan horizontal contenant (Oz) .

D'après la règle de symétrie $\vec{B} \perp$ à ce plan. On a alors :

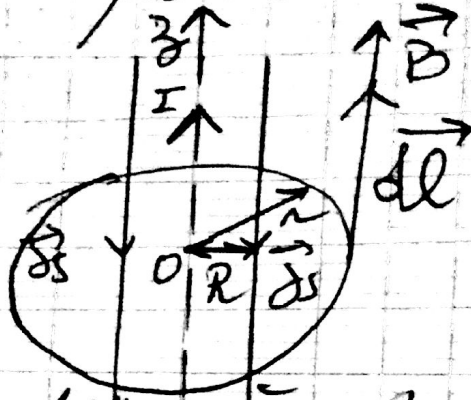
$\vec{B} = B \vec{u}_\theta$ car $\vec{u}_\theta$ est contenu aussi dans le plan de symétrie.

Le cylindre est invariant par translation suivant (Oz) , donc, B est indépendant de z .

Le cylindre est aussi invariant par rotation autour de (Oz) , donc B est aussi indépendant de θ .

On a alors : $\vec{B} = B(r) \vec{u}_\theta$ (θ : angle)

c) Calcul de $\vec{B}(M)$
Théorème d'Ampère
 $\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = \mu_0 \sum I_{\text{int}}$



La courbe d'Ampère est un cercle de rayon, centre sur (Oz)

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{\ell} = B \times 2\pi R$$

$$\times 1^{\text{er}} \text{ cas } R < R$$

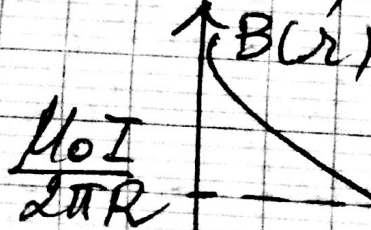
$$\sum I_{\text{int}} = I \Rightarrow B \times 2\pi R = I \Rightarrow B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R}$$

$$\boxed{B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \vec{u}_\theta}$$

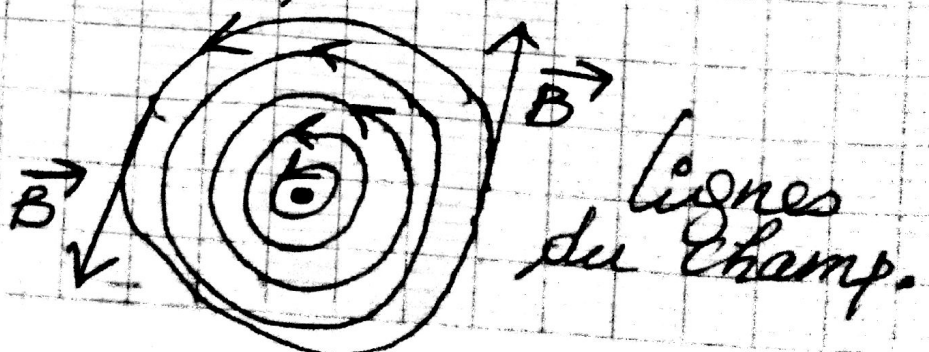
$$\times 2^{\text{e}} \text{ cas } R > R$$

$$\sum I_{\text{int}} = I - I = 0 \Rightarrow \boxed{B = 0}$$

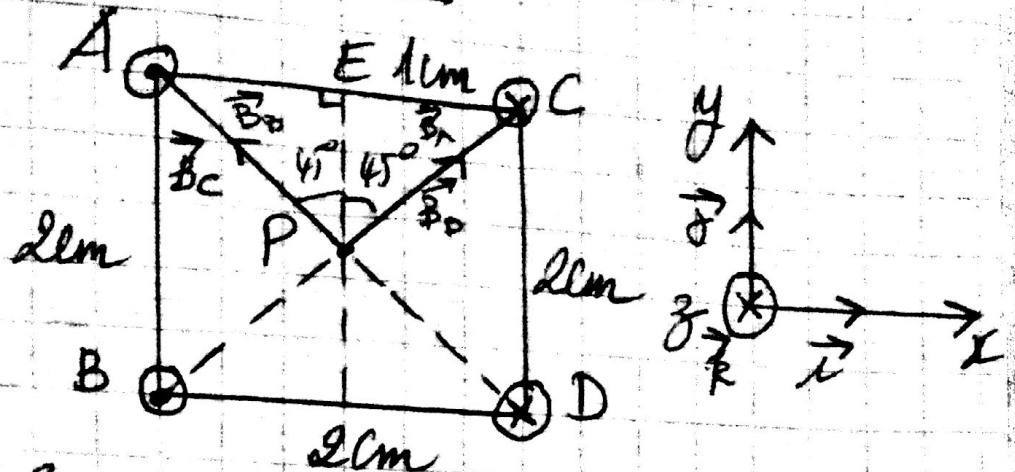
d) Représentation $B(r)$



e) Schéma ligne de champ.



Exercice 4



Calculons B en P au centre
Le champ créé par chaque fil est $\perp$ à la direction qui relie le fil au point P.

$$\vec{B}_A \perp \vec{AP}; \vec{B}_B \perp \vec{BP}; \vec{B}_C \perp \vec{CP}; \vec{B}_D \perp \vec{DP}$$

$$I_A = I_B = I_C = I_D = 4 \text{ A}$$

Dans le cas d'un fil infini $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$

$$\vec{B}_A \begin{cases} B_A \sin 45^\circ \\ B_A \cos 45^\circ \end{cases}$$

$$B = 4 \times B_A \cos 45^\circ = \boxed{B = \frac{4\mu_0 I \cos 45^\circ}{2\pi r_A}}$$

$$r_A = \sqrt{PE^2 + AE^2} \Rightarrow r_A = \sqrt{0,01^2 + 0,01^2} = 0,01\sqrt{2}$$

$$\text{AN : } B = \frac{4 \times 4 \times 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\sqrt{2}}{2}}{2\pi \times 0,01\sqrt{2}}$$

$$\boxed{B = 16 \cdot 10^{-5} \text{ T}}$$

Exercice 5

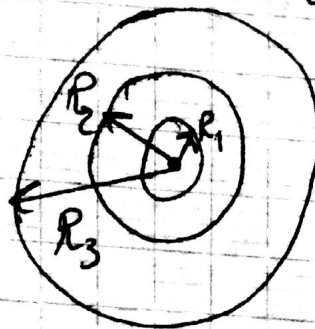
1) Densités $\vec{j}_1$ et $\vec{j}_2$
 $\vec{j}_1$: densité du cylindre 1; $\vec{j}_2$: celle du cylindre 2

On a : $I = \iint \vec{j}_1 \cdot d\vec{s}_1$; $I = j_1 \cdot \pi R_1^2$

$\Rightarrow \boxed{j_1 = \frac{I}{\pi R_1^2}} \quad \boxed{\vec{J} = \frac{I}{\pi R_1^2} \vec{u}_z}$

De même pour le cylindre

$I = - \iint \vec{j}_2 \cdot d\vec{s}_2$; $I = -j_2 \times \pi (R_3^2 - R_2^2)$



$\boxed{j_2 = -\frac{I}{\pi (R_3^2 - R_2^2)}}$
 $\boxed{\vec{J} = -\frac{I}{\pi (R_3^2 - R_2^2)} \vec{u}_z}$

2. Déterminons $\vec{B}$

Forme différentielle du théorème d'Ampère

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

Tout plan $\perp$ à l'axe du cylindre et contenant (Oz) est un plan de symétrie. Dans le repère cylindrique le champ $\vec{B}$ est orienté suivant $\vec{u}_\theta$.

Le cylindre est invariant par translation suivant (Oz), ainsi que par rotation autour du même axe (Oz). On déduit que :

$\vec{B} = B(r) \vec{u}_\theta$

* 1^{er} cas : $r \leq R_1$

$\vec{\text{rot}}(\vec{B}) = \mu_0 \vec{J}_1 \Rightarrow \vec{\text{rot}}(\vec{B}) = \frac{1}{r} \left(\frac{\partial (r B_\theta)}{\partial r} \right) \vec{u}_z = \mu_0 j_1 \vec{u}_z$
 $\frac{1}{r} \left(\frac{\partial (r B_\theta)}{\partial r} \right) = \mu_0 j_1 \Rightarrow \frac{\partial (r B_\theta)}{\partial r} = \mu_0 j_1 r$

$\vec{B} = \begin{pmatrix} B_r \\ B_\theta \\ B_z \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \vec{u}_r \\ \vec{u}_\theta \\ \vec{u}_z \end{pmatrix}$

$\vec{B}(r, \theta, z)$
 $\underline{\underline{B(r)}}$

$$\partial(\lambda B_0) = \mu_0 \oint_1 r \partial r$$

$$r B_0 = \mu_0 \oint_1 \frac{r^2}{2} + C$$

Le champ B est nul sur l'axe ($B(r=0)=0$)
D'où $C=0$

$$r B_0 = \mu_0 \oint_1 \frac{r^2}{2}$$

$$\Rightarrow \boxed{\vec{B} = \frac{\mu_0 I \lambda}{2\pi r_1^2} \vec{u}_0}$$

2 cas : $R_1 \leq r \leq R_2$

$$\text{rot}(\vec{B}) = \vec{0} \Rightarrow \frac{1}{r} \left(\partial(r B_0) \right) = 0$$

$$\frac{\partial(\lambda B_0)}{\partial r} = 0 \Rightarrow r B_0 = C_2$$

Déterminons C_2

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

$$R_1 B(R_1) = C_2 \Rightarrow \boxed{C_2 = \frac{\mu_0 I}{2\pi}}$$

$$r B_0 = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \Rightarrow \boxed{B_0 = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}}$$

$$\boxed{\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \vec{u}_0}$$

Champ magnétique dans le cas d'un fil infini.

Exercice 6 (cas d'un fil infini voir cours).