

1) Le plan $z = 0$ est plan de symétrie de la distribution de courant. Donc le champ $\vec{B}(x, y, 0)$ est perpendiculaire à ce plan : $\vec{B}(x, y, 0) = B(x, y, 0)\vec{u}_z$.

Le plan passant par $M(x, y, 0)$ et parallèle à (xOz) est plan de symétrie de la distribution de courant. Donc le champ $\vec{B}(x, y, 0)$ est perpendiculaire à ce plan : $\vec{B}(x, y, 0) = B(x, y, 0)\vec{u}_y$.

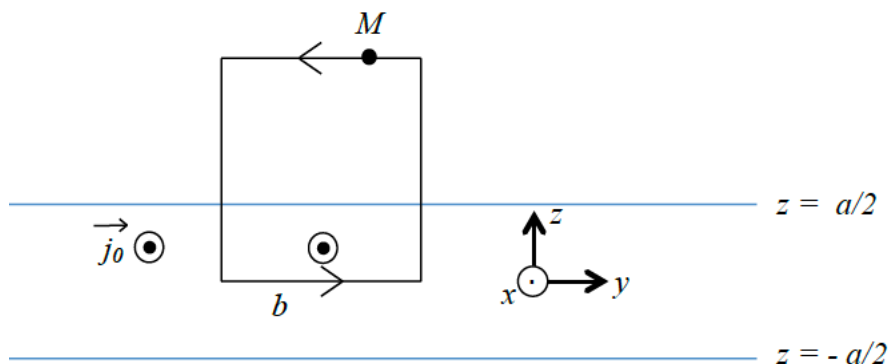
Donc $\vec{B}(x, y, 0) = \vec{0}$.

2) Direction de \vec{B} .

Le plan passant par $M(x, y, z)$ et parallèle à (xOz) est plan de symétrie de la distribution de courant. Donc $\vec{B}(M) = B(M)\vec{u}_y$.

Paramètres d'espace de \vec{B} . La distribution de courant est invariante par translation selon (Ox) ou (Oy) . D'où $\vec{B}(M) = B(z)\vec{u}_y$.

Le plan $z = 0$ étant plan de symétrie de la distribution de courant, $B(-z) = -B(z)$. Déterminons \vec{B} pour $z > 0$, en appliquant le théorème d'Ampère à un contour rectangulaire parallèle à (yOz) , de longueur b selon l'axe (y) dans le plan $z = 0$, l'autre côté qui lui est parallèle passant par M . Ce contour est orienté pour que la normale soit selon le vecteur \vec{u}_x .



$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{enclacé}}$. L'intégrale est nulle pour les côtés verticaux et en $z = 0$. D'où : $\implies -B(z)b = \mu_0 I_{\text{enclacé}}$.

- Pour $z \geq a/2$, $I_{\text{enclacé}} = \iint \vec{j} \cdot d^2\vec{S} = \iint j_0 \cdot d^2S = j_0 b a/2$ et $B(z) = -\mu_0 j_0 a/2$.

- Pour $z < a/2$, $I_{\text{enclacé}} = \iint \vec{j} \cdot d^2\vec{S} = \iint j_0 \cdot d^2S = j_0 b z$ et $B(z) = -\mu_0 j_0 z$.

Pour $z \geq a/2$, $\vec{B}(M) = -\mu_0 j_0 \frac{a}{2} \vec{u}_y$.

Pour $z \leq -a/2$, $\vec{B}(M) = \mu_0 j_0 \frac{a}{2} \vec{u}_y$.

Pour $|z| < a/2$, $\vec{B}(M) = -\mu_0 j_0 z \vec{u}_y$.

On retrouve à l'extérieur de la distribution le champ créé par une nappe de courant $\vec{j}_S = j_0 a \vec{u}_x$.