

- 2) Considere dos segmentos rectos cargados con densidad lineal de carga λ c/u, y de largos L y l . Ambos están siempre paralelos al eje z (ubicados en $x = 0 = y$), el de largo L con su centro en el origen de coordenadas.
 - a) (1.2) Encuentre una forma integral para el trabajo que hay que realizar para traer el segmento de largo l desde el infinito hasta una posición final en que el centro de este segmento está a una distancia d del origen ($d > (L + l)/2$).
 - b) (0.8) Identifique el resultado anterior como una energía potencial almacenada.
- 3) Considere un cilindro conductor de radio R , y de largo infinito. Una corriente I fluye por el conductor. La densidad de corriente está dada por $\vec{j} = j_0 \hat{z} = I/\pi R^2 \hat{z}$.
 - a) (0.8) Encuentre la densidad de flujo magnético $\vec{B}(\vec{x})$ en todo el espacio.
 - b) (0.8) Encuentre el potencial vector $\vec{A}(\vec{x})$ en todo el espacio. Asuma que $\vec{A} = 0$ en el eje del cilindro. Ayuda: utilice un teorema de cálculo vectorial para relacionar $\vec{A}$ con $\vec{B}$.
 - c) (0.4) Verifique que $\vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A}$.

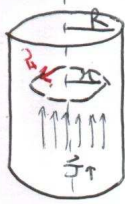
Rotor en coordenadas cilíndricas:

$$\vec{\nabla} \times \vec{v} = \left(\frac{1}{\rho} \frac{\partial v_z}{\partial \phi} - \frac{\partial v_\phi}{\partial z} \right) \hat{\rho} + \left(\frac{\partial v_\rho}{\partial z} - \frac{\partial v_z}{\partial \rho} \right) \hat{\phi} + \frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial(\rho v_\phi)}{\partial \rho} - \frac{\partial v_\rho}{\partial \phi} \right) \hat{z}$$

Pauta P3-C2

CABENAM@ING.VCHILE.CL

a) Para $r < R$



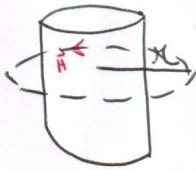
$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = I_{\text{encerrada}}$$

$$H \cdot 2\pi r = I \cdot \pi r^2$$

$$H \cdot 2\pi r = \frac{I}{\pi R^2} \cdot \pi r^2 \Rightarrow H = \frac{I r}{2\pi R^2} \Rightarrow B = \mu_0 H \quad \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} r \hat{\theta}$$

(0.4 puntos)

Para $r > R$



$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = I_{\text{encerrada}}$$

$$H \cdot 2\pi r = \frac{I}{\pi R^2} \cdot \pi R^2 \Rightarrow H = \frac{I}{2\pi r} \Rightarrow B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \quad \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \hat{\theta}$$

(0.4 puntos)

b) Para hacer la parte b) conviene saber a priori la dirección de $\vec{A}$.
Haciendo la parte c) primero:

c) $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$
Para $r < R$ $\rightarrow$ como solo la componente según $\hat{\theta}$ del rotacional de $\vec{A}$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} r \hat{\theta} = \left(\frac{\partial A_z}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial z} \right) \hat{\theta}$$

$$\Rightarrow \frac{\partial A_z}{\partial r} = \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} r \Rightarrow A_z = -\frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} \frac{r^2}{2} + \text{cte}$$

$$\Rightarrow A_z = -\frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} r^2 + \text{cte}$$

$$\text{En } r=0 \quad A=0 \Rightarrow \text{cte} = 0$$

$$\Rightarrow \vec{A} = A_z \hat{z} \quad \Rightarrow \vec{A} = -\frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} r^2 \hat{z}$$

(0.2 puntos)

(2)

Para $x > R$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi x} \hat{\theta} = \left(\frac{\partial A}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x} \right) \hat{\theta}$$

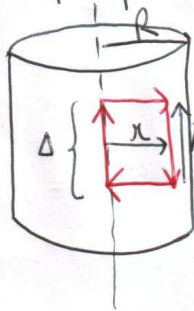
$$\Rightarrow \frac{\mu_0 I}{2\pi x} = -\frac{\partial A_z}{\partial x} \Rightarrow A_z = -\frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln(x) + cte$$

$$\Rightarrow \vec{A} = A_z \hat{z} = \left(-\frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln(x) + cte \right) \hat{z} \quad (0.2 \text{ puntos})$$

ahora volvemos a la parte b) ya que sabemos que $\vec{A}$ apunta en la dirección $\hat{z}$

b) Para $x < R$

Se cumple que $\oint \vec{A} \cdot d\vec{l} = \iint \vec{B} \cdot d\vec{S} = \Phi = \text{flujo} \quad (0.3 \text{ puntos})$



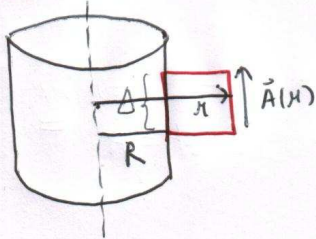
Para la trayectoria de la figura.

$$\oint \vec{A} \cdot d\vec{l} = \Phi = \int_0^\Delta \int_0^x \underbrace{\left(\frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} \right)}_B dx dz$$

$$\underbrace{0 \cdot \Delta}_{\text{en el eje}} - A(x) \cdot \Delta = \frac{\mu_0 I}{2\pi R^2} \cdot \Delta \left[\frac{x^2}{2} \right]_0^x \quad (0.3 \text{ puntos})$$

$$-A(x) \cdot \Delta = \frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} \cdot \Delta \Rightarrow A(x) = -\frac{\mu_0 I}{4\pi R^2} x^2$$

Para $x > R$

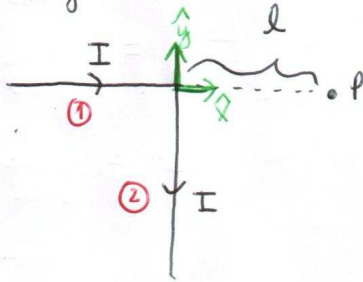


$$\oint \vec{A} \cdot d\vec{l} = \int_0^\Delta \int_R^x \left(\frac{\mu_0 I}{2\pi x} \right) dx dz \quad (0.2 \text{ puntos})$$

$$A(R) \cdot \Delta - A(x) \cdot \Delta = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \cdot \Delta \left[\ln(x) - \ln(R) \right]$$

$$\Rightarrow A(x) = -\frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln(x) - \underbrace{A(R)}_{\text{calculado con A de } x < R} + \frac{\ln(R) \cdot \mu_0 I}{2\pi} \quad (3)$$

Parte MINI-Ejercicio



Calcular $\vec{B}$ en el punto P

Por principio de superposición, el campo $\vec{B}$ en el punto P se puede calcular como la suma del campo producido por ① y ②

Para ①:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int I d\vec{s} \times \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3}$$

$$\left. \begin{array}{l} d\vec{s} = dx \hat{x} \\ \vec{r} = l \hat{x} \\ \vec{r}' = x \hat{x} \end{array} \right\} \Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int I dx \hat{x} \times \frac{(l \hat{x} - x \hat{x})}{(l-x)^3} \quad \hat{x} \times \hat{x} = 0 \Rightarrow \vec{B} = 0$$

Para ②:

$$\left. \begin{array}{l} d\vec{s} = dy \hat{y} \\ \vec{r} = l \hat{x} \\ \vec{r}' = y \hat{y} \end{array} \right\} \Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^\infty I (dy \hat{y}) \times \frac{(l \hat{x} - y \hat{y})}{(l^2 + y^2)^{3/2}}$$

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^\infty \frac{I \cdot l}{(l^2 + y^2)^{3/2}} dy (-\hat{k}) = \frac{I \cdot l \cdot \mu_0}{4\pi} \int_0^\infty \frac{dy}{(l^2 + y^2)^{3/2}} (-\hat{k})$$

Cambio de variable $y = l \tan \theta$
 $dy = l \sec^2 \theta d\theta$

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0 I l}{4\pi} \int_0^{\pi/2} \frac{l \sec^2 \theta d\theta}{(l^2 + l^2 \tan^2 \theta)^{3/2}} (-\hat{k}) = \frac{\mu_0 I l}{4\pi} \int_0^{\pi/2} \frac{l \sec^2 \theta d\theta}{l^3 \sec^3 \theta} (-\hat{k})$$

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi \cdot l} \int_0^{\pi/2} \cos \theta d\theta (-\hat{k}) = \frac{\mu_0}{4\pi l} \left[\sin \theta \Big|_0^{\pi/2} \right] (-\hat{k}) = \frac{\mu_0}{4\pi l} \hat{k} \quad \text{④}$$

Para ② también se podía ocupar



$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{s} = I$$

$$H 2\pi l = I$$

$$H = \frac{I}{2\pi l} \Rightarrow B' = \frac{\mu_0 I}{2\pi l}$$

Pero como se trataba de un alambre que se inicia en 0 :

$$B = \frac{B'}{2} \Rightarrow B = \frac{\mu_0 I}{4\pi l} \quad \vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi l} \hat{k}$$

↓
la mitad !!

EJERCICIO 4
ELECTROMAGNETISMO

Profesor R. Arias

Departamento de Física
Facultad de Ciencias Físicas y Matemáticas, Universidad de Chile
Jueves 25 de Octubre, 2007, Duración 1:30

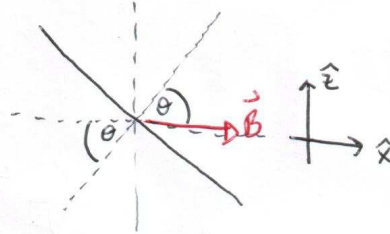
- 1) (4) Escriba la expresión para la fuerza que actúa en un elemento de corriente en la presencia de una densidad de flujo magnético $\vec{B}$. Un alambre conductor rígido, en la forma de un loop plano de área A , lleva una corriente I . Use la expresión anterior para encontrar el torque que es necesario aplicar para mantener el alambre estacionario en un campo $\vec{B}$ uniforme, que forma un ángulo θ con la normal al plano del loop.
- 2) (2) Un loop circular de radio a lleva una corriente I . Tome ejes cartesianos con origen en el centro del loop, y con el eje z perpendicular al plano del loop. Use la ley de Biot-Savart para demostrar que la densidad de flujo magnético en $(0, 0, z)$ es $(0, 0, B)$, con B dado por:

$$B = \frac{\mu_0 I a^2}{2(z^2 + a^2)^{3/2}}$$

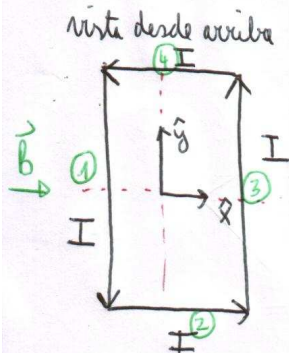
Ejercicio 4 P1

CABENAVI@ING.UCHILE.CL

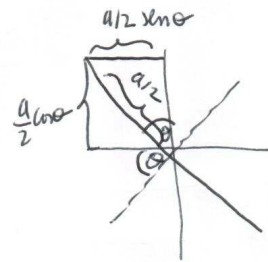
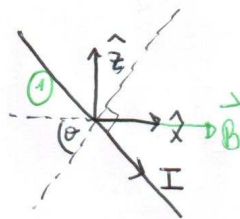
Para una espira cuadrada de lado a :



$$\vec{B} = B \hat{x}$$



vista desde lado



Calculamos las fuerzas sobre cada lado:

Para ①:

$$\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

$$\vec{F}_1 = \int_{-a/2}^{a/2} (I dy \hat{y}) \times (B \hat{x}) = IB \left(-\frac{a}{2} - \frac{a}{2} \right) (-\hat{z}) = aIB \hat{z}$$

Para ③

$$\vec{F}_3 = \int_{-a/2}^{a/2} (I dy \hat{y}) \times (B \hat{x}) = IB \left(\frac{a}{2} - \left(-\frac{a}{2} \right) \right) (-\hat{z}) = -aIB \hat{z}$$

Para ②

$$\vec{F}_2 = \int_{-a/2 \sin \theta}^{a/2 \sin \theta} I (dx \hat{x} - \tan \theta \hat{z} dx) \times B \hat{x}$$

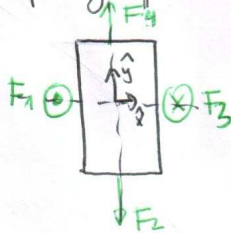
$$\vec{F}_2 = -IB \tan \theta \left(\frac{a}{2} \sin \theta - \left(-\frac{a}{2} \sin \theta \right) \right) \hat{y} = -IB a \tan \theta \sin \theta \hat{y} = -IB a \cos \theta \hat{y} \quad \text{⑥}$$

Para ④

$$F_y = \int_{-\frac{a}{2} \sin \theta}^{\frac{a}{2} \sin \theta} I (dx \hat{x} - y \sin \theta dx \hat{z}) \times B \hat{y}$$

$$= Iba \cos \theta \hat{y}$$

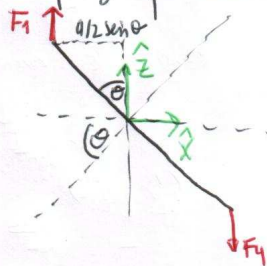
Por lo tanto, las fuerzas apuntan según la figura siguiente:



$$\Sigma \vec{F} = 0 \text{ pero } \Sigma \vec{\tau} \neq 0$$

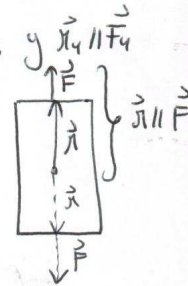
$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F} \text{ con } |\vec{F}| = I\vec{B}$$

Las únicas fuerzas que hacen torque son F_1 y F_3 ya que $\vec{r}_3 \parallel \vec{F}_3$ y $\vec{r}_4 \parallel \vec{F}_4$



$$\tau_{F1} = \frac{a}{2} \sin \theta |F1|$$

$$\tau_{F3} = \frac{a}{2} \sin \theta |F3|$$



$$\Rightarrow \Sigma \tau = \frac{a}{2} \sin \theta a I B + \frac{a}{2} \sin \theta I B a$$

$$\Rightarrow \Sigma \tau = I B a^2 \sin \theta$$

$$\Sigma \tau = I B A_{\text{rea}} \sin \theta$$

Exercício 4 P2]

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int I d\vec{\ell} \times \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3}$$

$$\vec{r} = z \hat{z}$$

$$d\vec{\ell} = a d\theta \hat{\theta}$$

$$\vec{r}' = a \hat{r}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^{2\pi} I a d\theta \hat{\theta} \times \frac{(z \hat{z} - a \hat{r})}{(z^2 + a^2)^{3/2}}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \underbrace{\int_0^{2\pi} \frac{I a^2 d\theta}{(z^2 + a^2)^{3/2}}}_{\text{II}_1} + \frac{\mu_0}{4\pi} \underbrace{\int_0^{2\pi} \frac{I a z d\theta \hat{r}}{(z^2 + a^2)^{3/2}}}_{\text{II}_2}$$

$$\hat{r} = \cos\theta \hat{x} + \sin\theta \hat{y}$$

$$\text{II}_2 = \int_0^{2\pi} \frac{I a z [\cos\theta \hat{x} + \sin\theta \hat{y}] d\theta}{(z^2 + a^2)^{3/2}} \quad \int_0^{2\pi} \cos\theta d\theta = \int_0^{2\pi} \sin\theta d\theta = 0$$

$$= 0$$

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{I a^2 d\theta}{(z^2 + a^2)^{3/2}} \hat{z}$$

$$= \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I a^2}{(z^2 + a^2)^{3/2}} \cdot 2\pi \hat{z}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I a^2}{2(z^2 + a^2)^{3/2}} \hat{z}$$

