

Aux 15

P1 | Biot-Savart establece que

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

es decir, el campo que genera la corriente  $\vec{I}$  en la posición  $\vec{r}'$ .

Similar al caso de Coulomb.

$\vec{r}'$ : vector que va desde el origen hasta el lugar donde queremos conocer / evaluar el campo.

$\vec{r}$ : vector que va desde el origen hasta donde se encuentra la corriente.

En nuestro caso, nuestro camino cerrado debe ser separado en 4:

$$\Gamma = \overline{AB} + \widehat{BC} + \overline{CD} + \widehat{DA}$$

$\downarrow$       $\downarrow$       $\downarrow$       $\downarrow$   
 1     2     3     4

↓ les asignamos un número.

Trabajamos con cilíndricas, con sistema centrado en 0.

①  $\vec{r}_1 = 0$ ,  $\vec{r}_1' = r\hat{r}$ ,  $d\vec{l}_1 = dr\hat{r}$       $r \in [R, 2R]$

②  $\vec{r}_2 = 0$ ,  $\vec{r}_2' = 2R\hat{r}$ ,  $d\vec{l}_2 = (2R)d\varphi\hat{\varphi}$       $\varphi \in [0, \alpha]$

③  $\vec{r}_3 = 0$ ,  $\vec{r}_3' = r\hat{r}$ ,  $d\vec{l}_3 = dr\hat{r}$       $r \in [2R, R]$

④  $\vec{r}_4 = 0$ ,  $\vec{r}_4' = R\hat{r}$ ,  $d\vec{l}_4 = R d\varphi\hat{\varphi}$       $\varphi \in [\alpha, 0]$

Notamos que en cada integral, el producto cruz actuará entre  $d\vec{l}$  y  $\vec{r}'$ , y como los  $\vec{r}_1'$  y  $\vec{r}_3'$  están en la misma dirección que  $d\vec{l}_1$  y  $d\vec{l}_3$ , el producto cruz es nulo. De esta forma, nos quedamos con:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \left\{ \int_0^{\alpha} \frac{\vec{I} 2R d\varphi (\hat{\varphi} \times 2R\hat{r})}{8R^3} + \int_{\alpha}^0 \frac{\vec{I} R d\varphi (\hat{\varphi} \times R\hat{r})}{R^3} \right\}$$



$$= \frac{\mu_0 \bar{I}}{4\pi} \left( \frac{4R^2}{8R^3} \int_0^\infty \hat{z} d\psi - \frac{R^2}{R^3} \int_0^\infty \hat{z} d\psi \right)$$

$$= \frac{\mu_0 \bar{I}}{4\pi} \left( \frac{1}{2R} \hat{z} - \frac{1}{R} \hat{z} \right) = -\frac{\mu_0 \bar{I}}{8\pi R} \hat{z} \quad \rightarrow \text{Comentar signo}$$



lo primero, notamos que para el cable espiral

$$\underline{P2)} \quad d\vec{l} = d\vec{r}(\theta) = dr\hat{r} + r d\theta\hat{\theta} \quad \left. \begin{array}{l} \\ \end{array} \right\} \text{ recordando que } r = e^{\frac{\theta \ln 2}{2\pi}}$$

$$\vec{r} = 0, \quad \vec{r}' = r\hat{r}$$

Como nos interesa  $d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}')$ , al desarrollar el  $\times$ , resulta  $r d\theta\hat{\theta} \times (-r\hat{r})$

$$\vec{B}_1 = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int \frac{d\vec{l} \times (-\vec{r}')}{r^3} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{1}{r} d\theta \hat{z} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^{2\pi} e^{-\frac{\theta \ln 2}{2\pi}} d\theta \hat{z}$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left( \frac{-2\pi}{\ln 2} \right) \left( e^{-\frac{\theta \ln 2}{2\pi}} \right) \hat{z} = -\frac{\mu_0 I}{2 \ln 2} \left( e^{-\ln 2} - 1 \right) \hat{z} = \frac{3\mu_0 I}{2 \ln 2} \hat{z}$$

Para el cable recto:  $\vec{r} = 0, \quad \vec{r}' = x\hat{x}, \quad d\vec{l} = dx\hat{x}$

Como  $\vec{r}' \times d\vec{l} = 0$ , el campo magnético que genera el cable recto es nulo.

$$\Rightarrow \vec{B}_1 = \frac{3\mu_0 I}{2 \ln 2} \hat{z}$$



Hay P3 | Hay varias formas de hacerlo

Tenemos cargas moviéndose  $\Rightarrow$  hay corriente.

Una forma de encontrarla es jugando con los diferenciales.

$$dq = \sigma dS \stackrel{\text{cilíndricas}}{=} \sigma r d\varphi dr$$

$$\text{además, } \omega = \frac{d\varphi}{dt} \text{ y } \frac{dq}{dt} = \bar{I} \Rightarrow \frac{dq}{dt} = \sigma r \frac{d\varphi}{dt} dr = \sigma \omega r dr$$

$$\bar{I} = \sigma \omega r dr$$

Esto, junto con  $\vec{r} = z\hat{z}$ ,  $\vec{r}' = r\hat{r}$ ,  $d\vec{l} = dr\hat{r} + r d\varphi\hat{\varphi}$

Antes de integrar, vemos que  $d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}') = (dr\hat{r} + r d\varphi\hat{\varphi}) \times (z\hat{z} - r\hat{r})$

$$\text{Resulta } d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}') = \underbrace{z dr(-\hat{\varphi}) + r z d\varphi\hat{r}}_{\text{al integrar en } \varphi \text{ mueren.}} - r^2 d\varphi(-\hat{z}) \quad \text{se cancela}$$

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^R \frac{\bar{I} r^2 d\varphi \hat{z}}{(r^2 + z^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^R \frac{r^3 d\varphi dr \hat{z}}{(r^2 + z^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{z} \int_0^R \frac{r^3 dr \hat{z}}{(r^2 + z^2)^{3/2}}$$

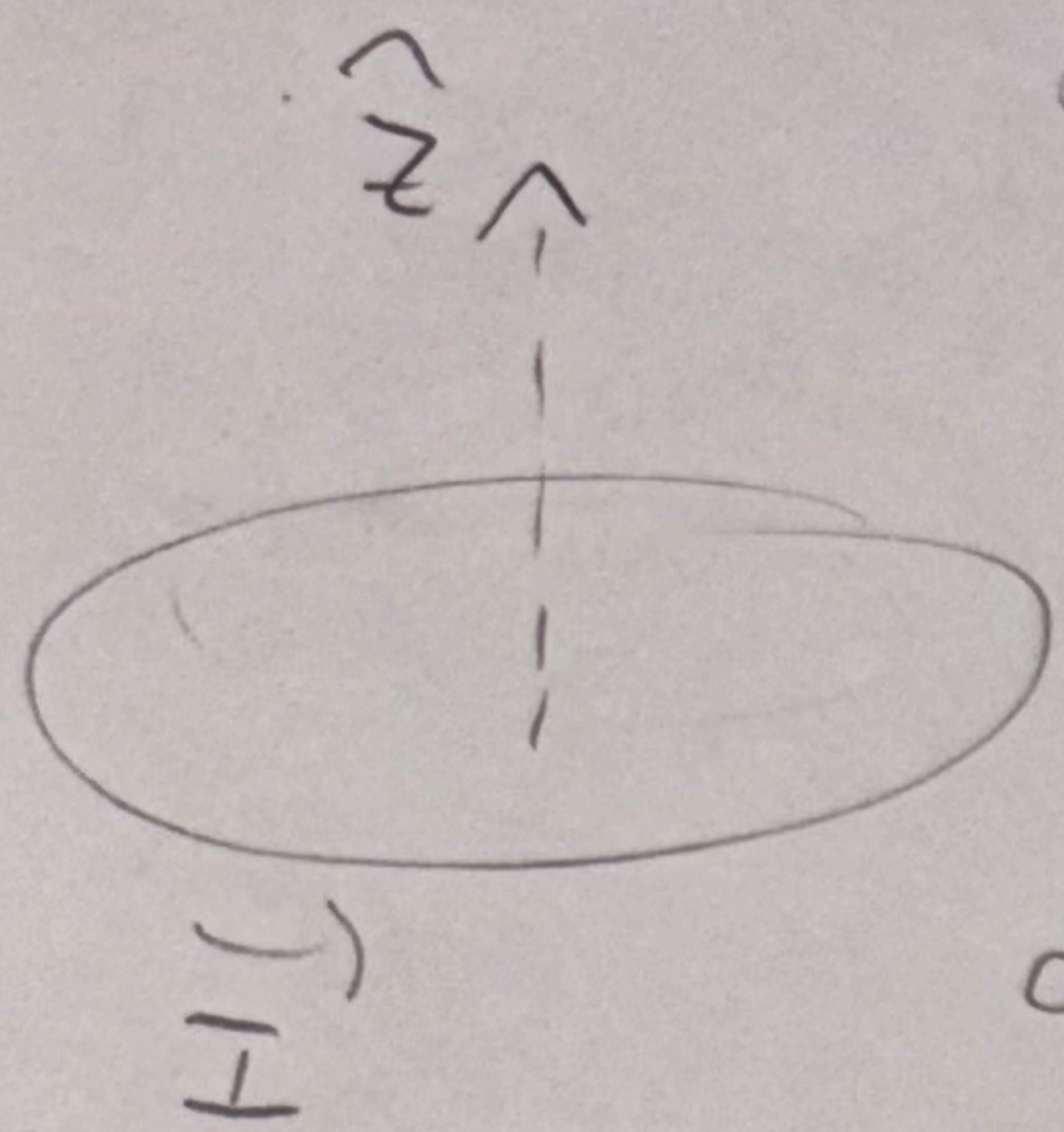
$$\left. \begin{aligned} u &= r^2 + z^2 \\ du &= 2r dr \\ r^3 dr &= r^2 \frac{du}{2} = \frac{(u - z^2) du}{2} \end{aligned} \right\} \vec{B} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{z} \int_{z^2}^{z^2 + R^2} \frac{(u - z^2) du \hat{z}}{2 u^{3/2}} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{z} \left\{ \int_{z^2}^{z^2 + R^2} u^{-1/2} du - z^2 \int_{z^2}^{z^2 + R^2} u^{-3/2} du \right\} \hat{z}$$

$$= \frac{\mu_0 \sigma \omega}{z} \left[ \frac{1}{z} u^{1/2} + \frac{z^2}{z} u^{-1/2} \right]_{z^2}^{z^2 + R^2} \hat{z}$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{4} \left[ (z^2 + R^2)^{1/2} - |z| + \frac{z^2}{(z^2 + R^2)^{1/2}} - \frac{z^2}{|z|} \right] \hat{z} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{4} \left[ (z^2 + R^2)^{1/2} + \frac{z^2}{(z^2 + R^2)^{1/2}} - 2|z| \right] \hat{z}$$



Alternativa: Podemos obtener el campo  $d\vec{B}$  que genera un anillo circular, y luego obtener el campo que genera un disco  $\vec{B}$  con el resultado anterior.



$$\left. \begin{array}{l} \vec{r} = z\hat{z} \\ \vec{r}' = R\hat{r} \\ d\vec{l} = R d\phi \hat{\phi} \end{array} \right\} \vec{B} = \frac{\mu_0 \bar{I}}{4\pi} \int \frac{d\vec{l} \times (\vec{r} - \vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|^3}$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 \bar{I}}{4\pi} \int_0^{2\pi} \frac{R d\phi \hat{\phi} \times (z\hat{z} - R\hat{r})}{(z^2 + R^2)^{3/2}} = \frac{\mu_0 \bar{I} R}{4\pi (z^2 + R^2)^{3/2}} \left\{ \underbrace{z \int_0^{2\pi} \hat{r} d\phi}_{=0} - R \int_0^{2\pi} d\phi (-\hat{z}) \right\}$$

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

Con esto, podemos pensar en superponer anillos con corriente girando por ellos. Si un anillo tiene un ancho infinitesimal tenemos su corriente.

$$\bar{I} = \frac{dq}{dt} = \frac{\sigma ds}{dt} = \frac{\sigma r d\phi dr}{dt} = \sigma \omega r dr \rightarrow \text{esta es la corriente que acarrea un anillo de ancho } dr.$$

$$\Rightarrow \vec{B} = \frac{\mu_0 \bar{I} R^2}{2(z^2 + R^2)^{3/2}} \hat{z} \rightarrow \vec{B}_{d\bar{I}} = \frac{\mu_0 (\sigma \omega r dr) r^2}{2(z^2 + r^2)^{3/2}}$$

$$\Rightarrow \vec{B}_{\text{anillos}} = \frac{\mu_0 \sigma \omega}{2} \int_0^R \frac{r^3 dr}{(z^2 + r^2)^{3/2}} \rightarrow \text{ya resolvimos esto antes.}$$