

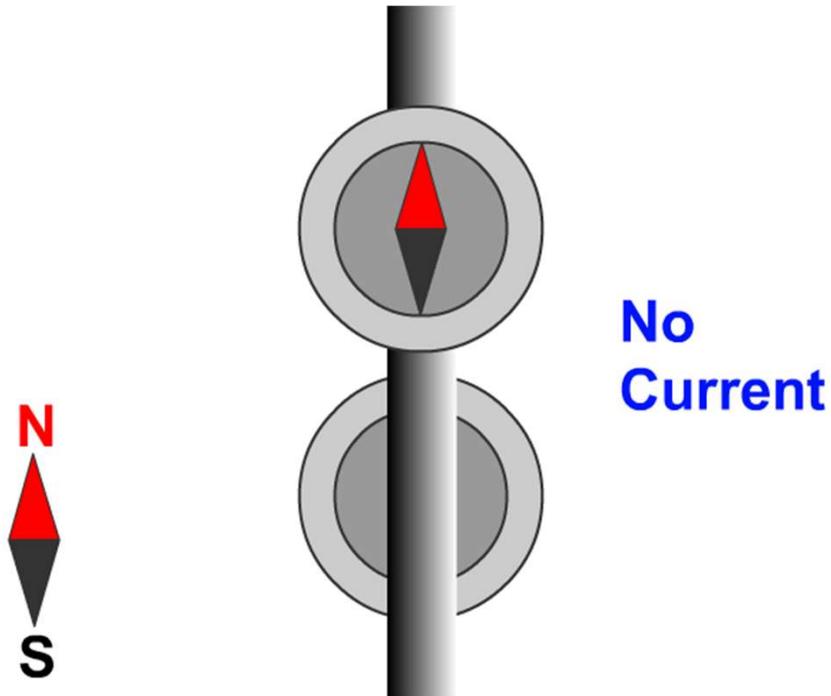
Magnetismo

Breve historia del magnetismo

- Desde 600 AC: registros sobre existencia de imanes (magnetita). El prefijo Magneto viene del griego y hace referencia a piedras provenientes de la región de Magnesia en Tesalia.
- William Gilbert (1540-1643) realiza experimentos sistemáticos con imanes. Descubre magnetismo terrestre.
- Los chinos inventaron la brújula en el siglo I y llegó a Europa en el siglo XII como instrumento de navegación, especialmente de día.

El campo magnético

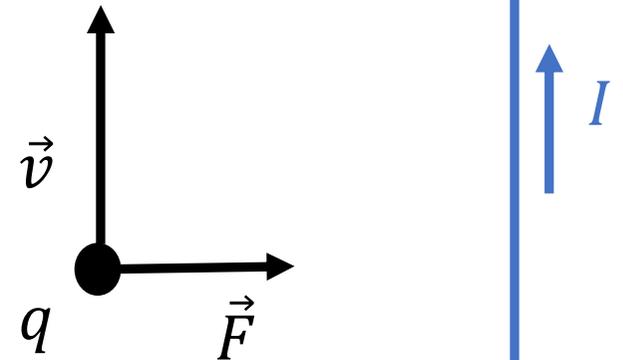
- En 1819, Hans Christian Oersted muestra que una corriente estacionaria desvía una brújula. Establece relación entre corriente y magnetismo.



Hans Christian Oersted

Fuerza de Lorentz y Campo magnético

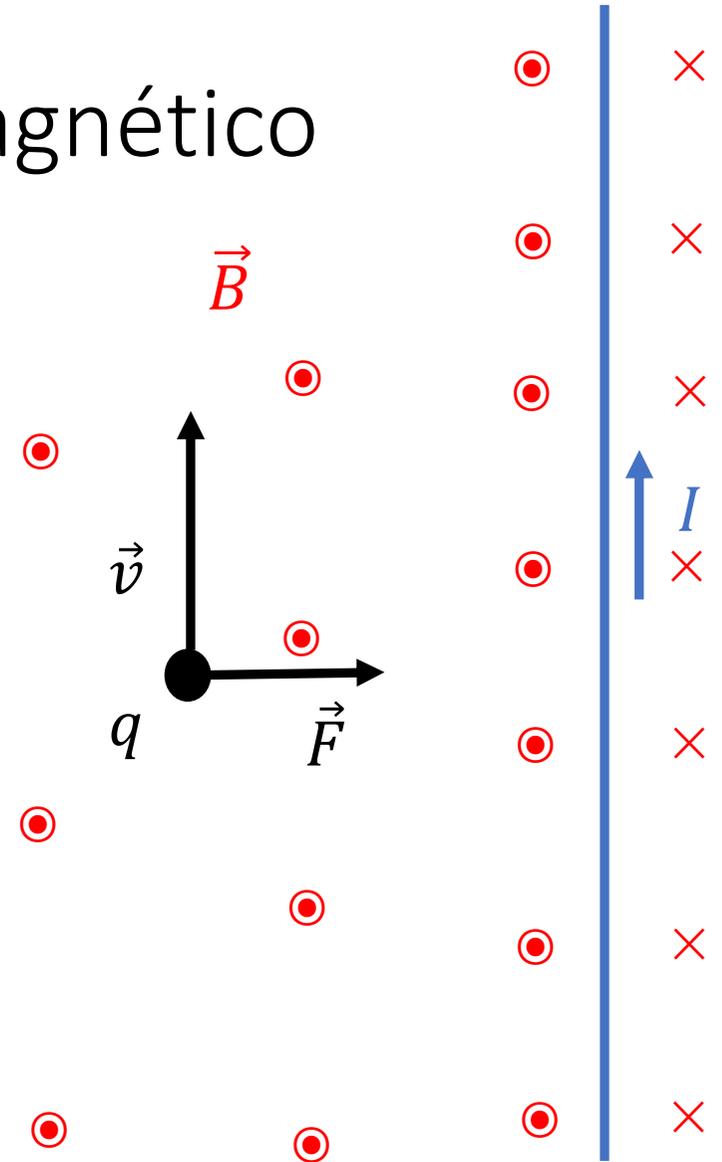
- Experimentalmente se observa que una carga que se mueve paralelamente a una corriente I experimenta una fuerza \vec{F} perpendicular a su velocidad \vec{v} .
- Esta fuerza se conoció con el nombre de fuerza magnética.
- El módulo de esa fuerza \vec{F} resulta ser proporcional a la cantidad de carga q , y el módulo de la velocidad $|\vec{v}|$



Fuerza de Lorentz y Campo magnético

- En 1895, Hendrik Lorentz formalizó la expresión para la fuerza magnética a partir de un campo magnético \vec{B}
- El campo magnético \vec{B} queda entonces definido a partir la expresión para la fuerza magnética \vec{F} sobre una carga q con una velocidad \vec{v}

$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$$

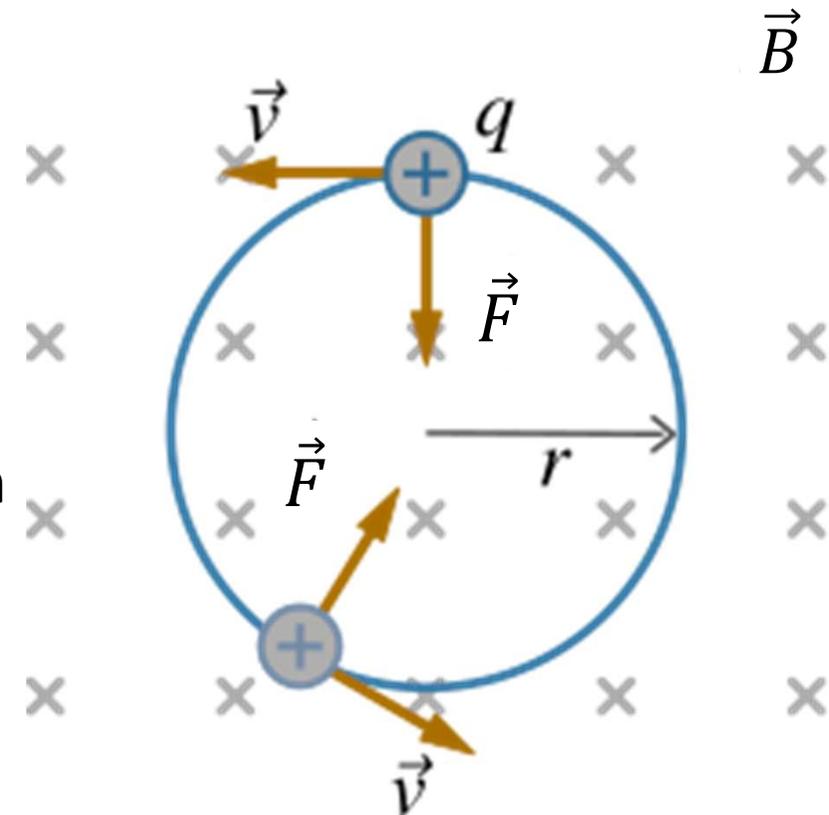


Movimiento de una carga en campo magnetico uniforme

- Supongamos un campo \vec{B} uniforme
- La **ecuación de movimiento** de una carga q de masa m y velocidad $\vec{v} \perp \vec{B}$ es:

$$\frac{d(m\vec{v})}{dt} = q\vec{v} \times \vec{B}$$

- Es decir que la fuerza \vec{F} y la aceleración son **siempre perpendiculares a \vec{v}** .
- Por lo tanto la carga describirá un **MCU (la energía cinética no cambia)**.



MRU en polares

- Representando el vector posición como:

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

- La velocidad se escribe como:

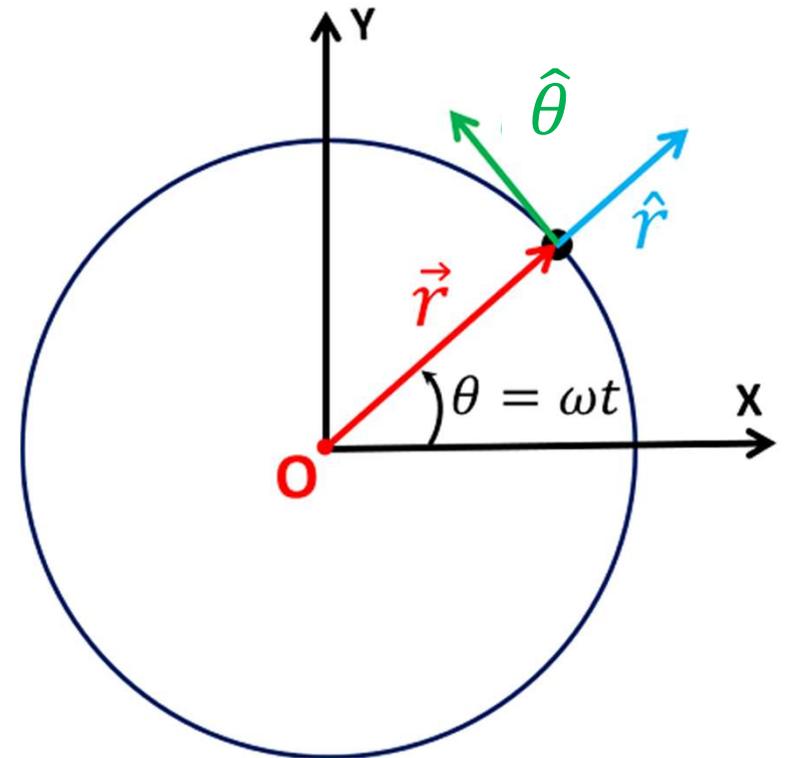
$$\frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dr}{dt}\hat{r} + r\frac{d\hat{r}}{dt}$$

- Cambiando la notación por 'punto' tenemos:

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\hat{r}}$$

- Y como $\dot{\hat{r}} = \dot{\theta}\hat{\theta}$

$$\dot{\vec{r}} = \dot{r}\hat{r} + r\dot{\theta}\hat{\theta}$$



MRU en polares

- La aceleración se escribe como:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d\dot{\vec{r}}}{dt} = \ddot{\vec{r}} = \frac{d}{dt} [\dot{r}\hat{r} + r\dot{\theta}\hat{\theta}]$$

- Derivando tenemos:

$$\ddot{\vec{r}} = \ddot{r}\hat{r} + \dot{r}\dot{\hat{r}} + \dot{r}\dot{\theta}\hat{\theta} + r\ddot{\theta}\hat{\theta} + r\dot{\theta}\dot{\hat{\theta}}$$

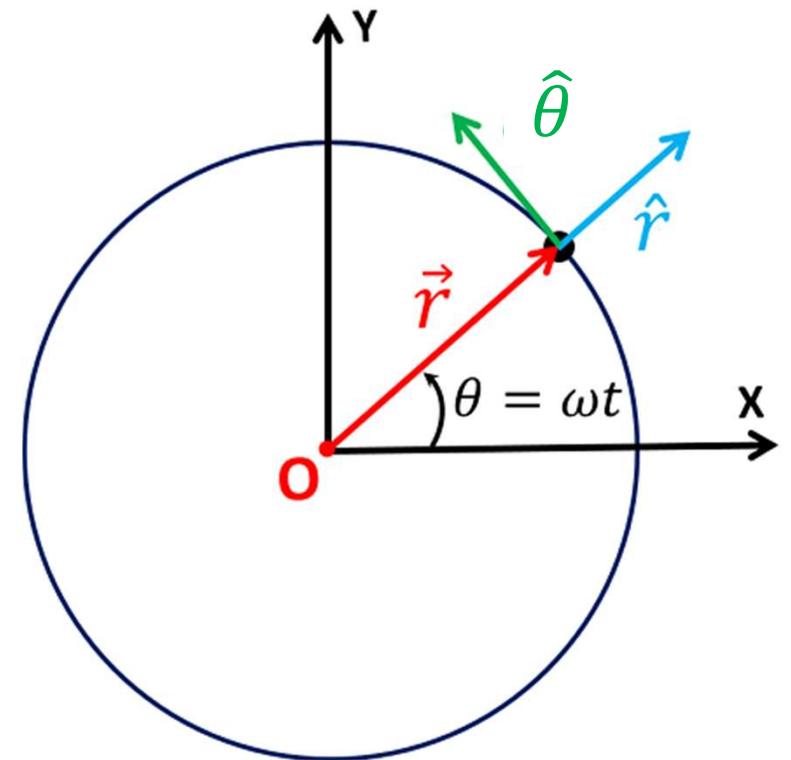
- Y como $\dot{\hat{r}} = \dot{\theta}\hat{\theta}$ y $\dot{\hat{\theta}} = -\dot{\theta}\hat{r}$ tenemos:

$$\ddot{\vec{r}} = \ddot{r}\hat{r} + 2\dot{r}\dot{\theta}\hat{\theta} + r\ddot{\theta}\hat{\theta} - r\dot{\theta}^2\hat{r}$$

$$\ddot{\vec{r}} = a_r\hat{r} + a_\theta\hat{\theta} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2)\hat{r} + (2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta})\hat{\theta}$$

↓
Aceleración radial

↓
Aceleración tangencial



Movimiento de una carga en campo magnetico uniforme

- En un MCU tenemos que la única aceleración es normal a la trayectoria. En coordenadas polares

$$ma_r = mr_g \dot{\theta}^2 = qvB$$

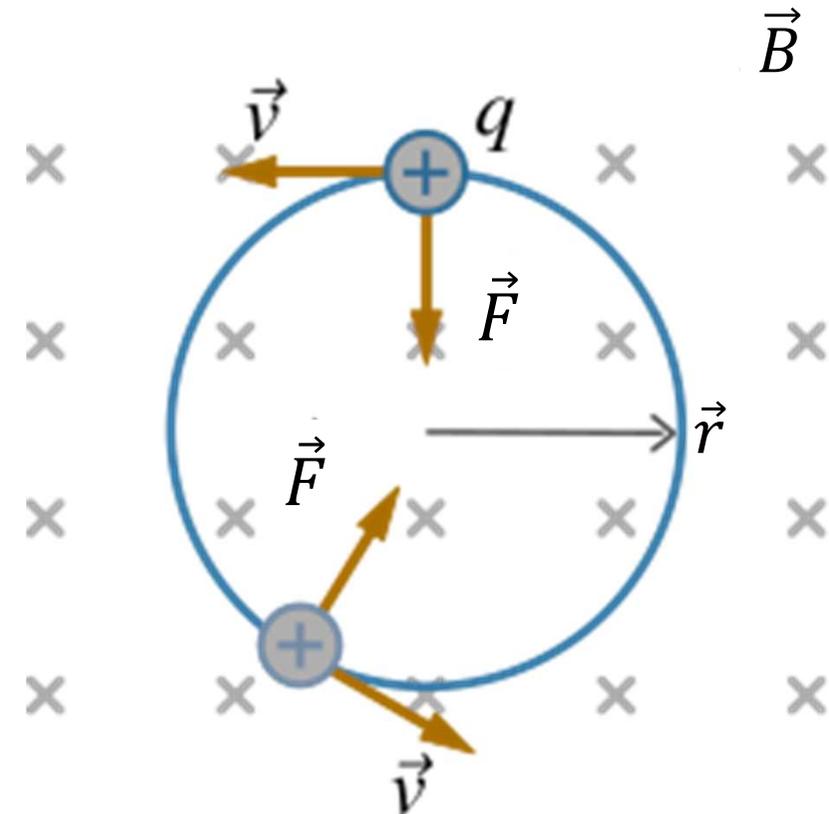
Donde r_g es el radio de la trayectoria circular y se denomina 'giroradio':

- Teniendo en cuenta que $r_g \dot{\theta} = v$ tenemos:

$$\dot{\theta} = \frac{qB}{m}$$

- De aquí sacamos el **período ciclotrón** τ :

$$\tau = \frac{2\pi m}{qB}$$



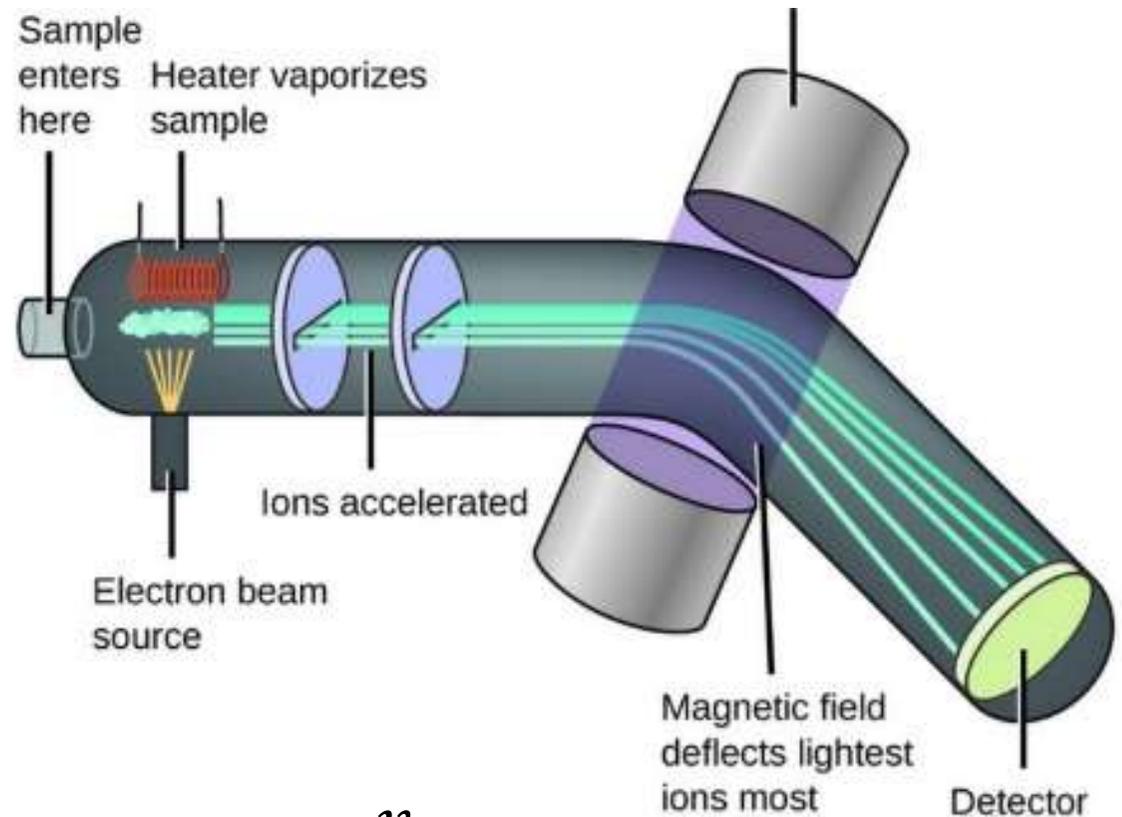
Preguntas

- Obtener el valor de r_g en función de v, q, m, B
- ¿Qué ocurre si \vec{v} no es perpendicular a \vec{B} ?

Aplicaciones:

Espectrómetro
de masa

(separa iones
de acuerdo a
su masa)

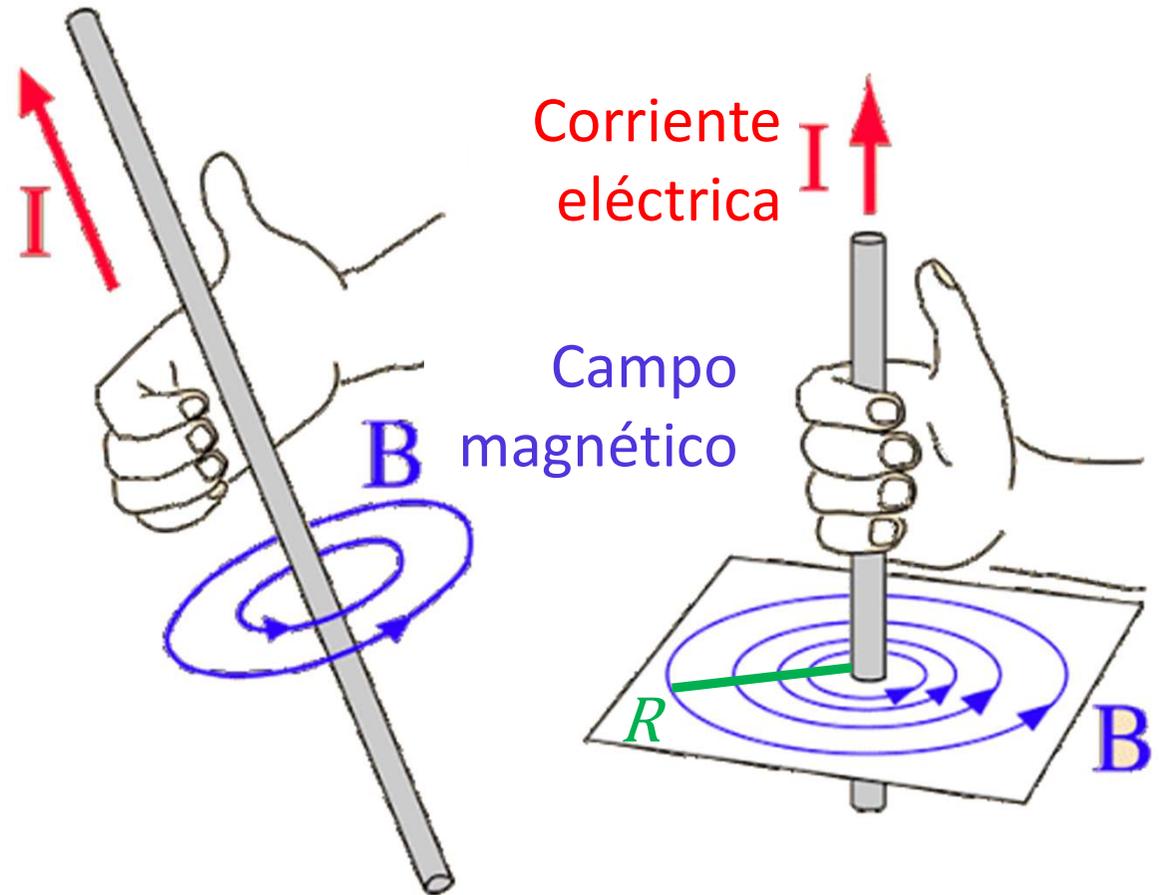


$$r_g = \frac{v_{perp}}{|q|B} m$$

Campo magnético de un hilo recto de corriente

- **Experimentalmente**, se sabe que el campo magnético de un hilo recto de corriente I genera un campo en el sentido de las líneas azules.
- También **experimentalmente** se obtiene que B es proporcional a la corriente I e inversamente proporcional a la distancia al hilo R .

$$B \propto \frac{I}{R}$$



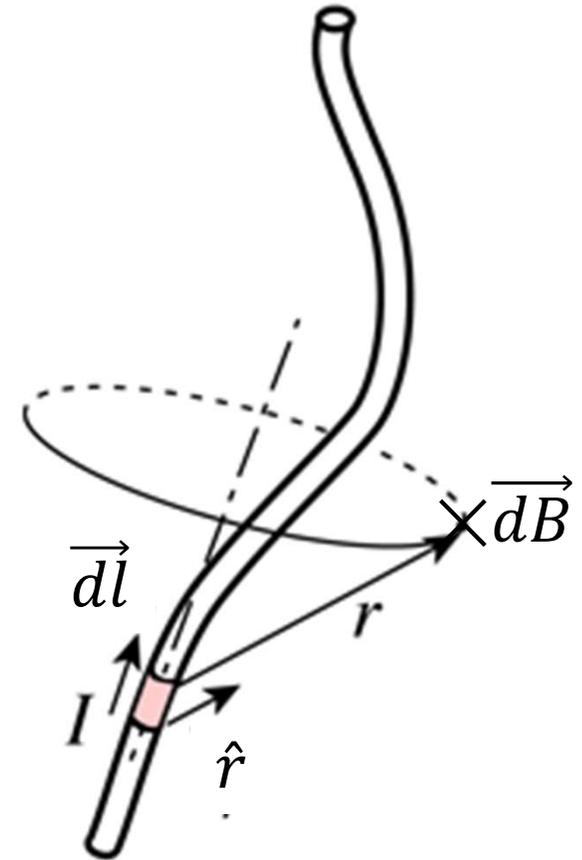
Monopolos eléctricos y magnéticos

- El campo eléctrico de un hilo de carga decae como $E \propto \frac{1}{R}$ ya que sumáramos monopolos eléctricos cuyos campos decaían como $\frac{1}{R^2}$.
- Hasta ahora, no hay evidencia de la existencia de monopolos magnéticos, pero si existieran, el campo magnético generado por uno de ellos vararía como $\frac{1}{R^2}$.
- Sin embargo, este pensamiento indica que si dividiéramos el hilo de corriente en tramos infinitesimales, el campo magnético generado por cada uno de ellos debería variar como $\frac{1}{R^2}$.

Ley de Biot-Savart

- Biot y Savart plantearon un formalismo para obtener el campo a partir de contribuciones de elementos de corriente $I\vec{dl}$.
- El diferencial de campo magnético \vec{dB} a partir de un elemento de corriente $I\vec{dl}$ en el punto $\vec{r} = r\hat{r}$ se puede escribir como:

$$\vec{dB} = \frac{\mu_0}{4\pi r^2} I\vec{dl} \times \hat{r}$$



Ley de Biot-Savart

- Mediante experimentos se comprueba que en el sistema SI.

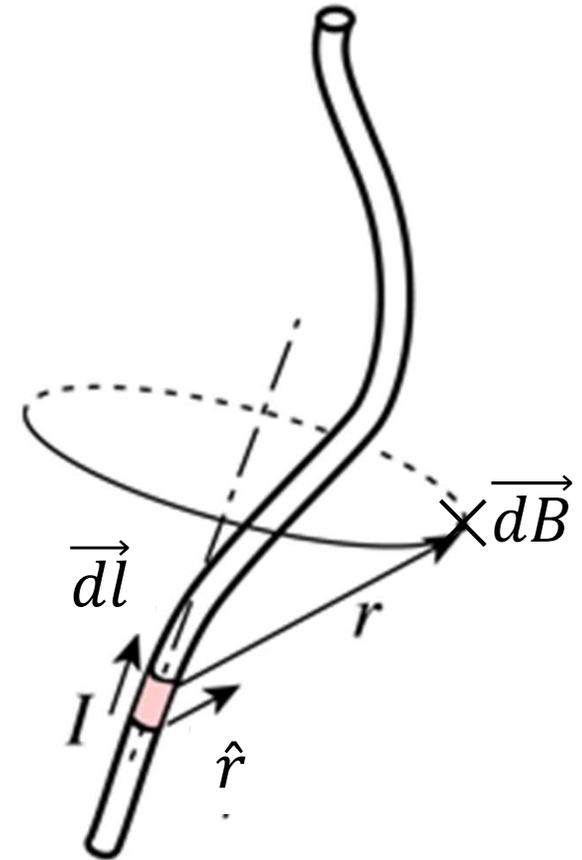
$$C = 10^{-7} \frac{N}{A^2}$$

- Entonces, por similitud con la electrostática se define la permeabilidad magnética del vacío μ_0 tal que:

$$C = \frac{\mu_0}{4\pi}$$

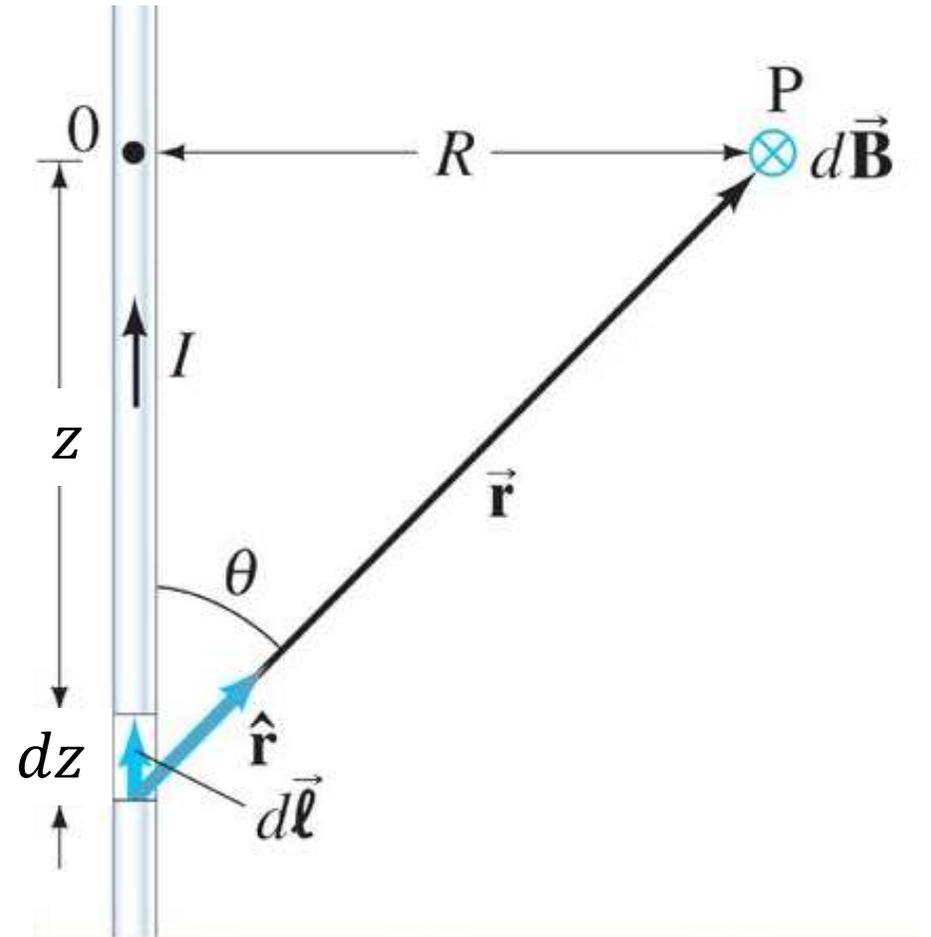
- Entonces

$$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{N}{A^2} = 1,25 \cdot 10^{-6} \frac{N}{A^2}$$



Campo magnético de un hilo infinito

- Consideremos una corriente I a lo largo de un hilo paralelo al eje z .
- El elemento de corriente es
$$I \vec{dl} = I dz \hat{z}$$
- Desde el elemento de corriente, el punto P donde evaluo $d\vec{B}$ se indica con el vector $\vec{r} = r\hat{r}$ que forma un ángulo θ con el eje z .
- R es la distancia desde el eje a P .

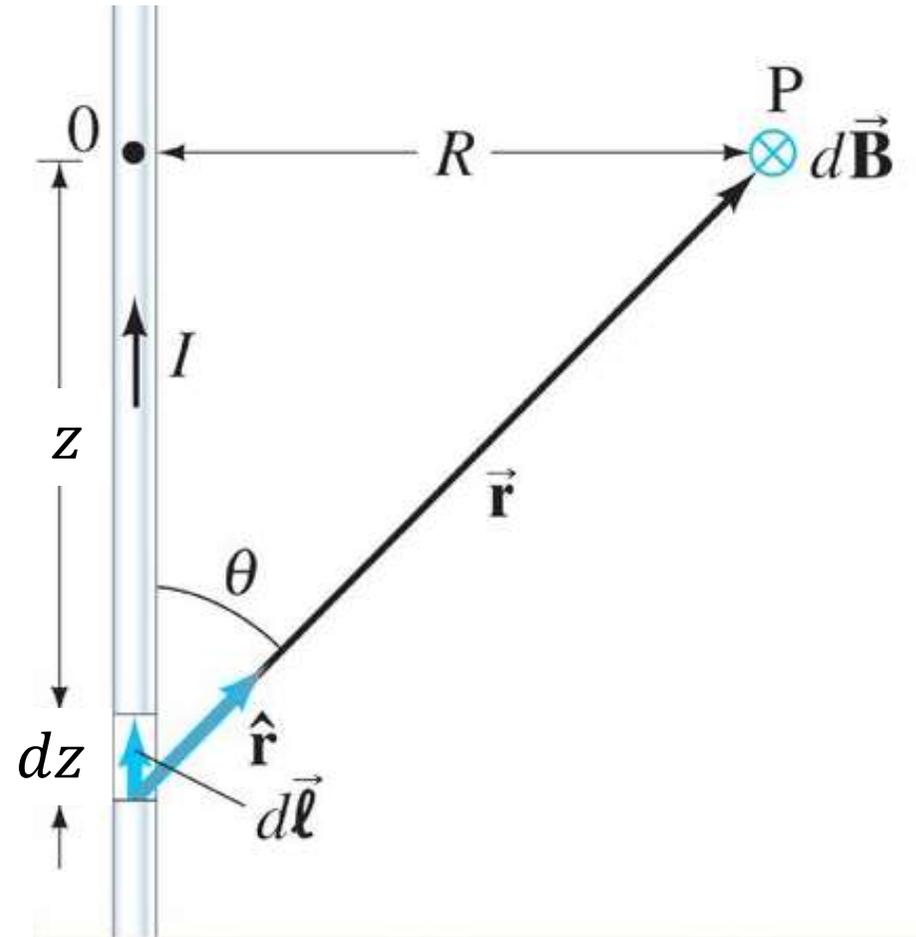


Campo magnético de un hilo infinito

- Por la ley de la mano derecha $d\vec{B}$ se dirige hacia adentro de la pantalla ($\hat{\phi}$ en coordenadas cilíndricas). Integrando a lo largo del hilo tengo \vec{B} .

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{I dz \sin \theta}{r^2} \hat{\phi}$$

- Donde $r^2 = \frac{R^2}{(\sin \theta)^2} \text{ y } -z = \frac{R}{\tan \theta}$



Campo magnético de un hilo infinito

- Lo anterior indica que

$$dz = \frac{R}{(\sin \theta)^2} d\theta$$

- Poniendo todo en función de R y θ

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_0^\pi \frac{\sin \theta}{R} d\theta \hat{\phi}$$

- Entonces

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \hat{\phi}$$

