



FICH

UNL

UNIVERSIDAD NACIONAL
DEL LITORAL
Facultad de Ingeniería
y Ciencias Hídricas

FÍSICA II

Notas sobre Fuentes de Campo Magnético

FICH – UNL

Version v.1
2020

Campo magnético

Un **campo eléctrico** puede generarse por una carga en reposo o en movimiento y ejercer una fuerza sobre otra carga en reposo o movimiento.

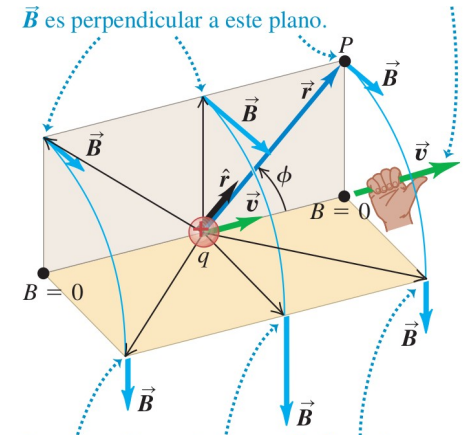
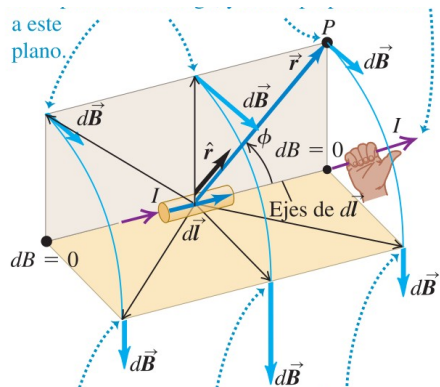
Un **campo magnético** ejerce una fuerza solo sobre una carga en movimiento. Luego, es esperable que una carga cree un campo magnético sólo cuando está en movimiento

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{q \vec{v} \times \hat{r}}{r^2}$$

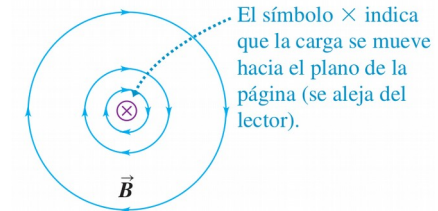
Campo magnético producido por una carga en movimiento

Esta formula es muy similar a la del campo eléctrico, pero el producto vectorial $\vec{v} \times \hat{r}$ determina que el campo B sea en dirección perpendicular al plano definido por los vectores \vec{v} y \vec{r} .

μ_0 es la permitividad magnética y vale $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ N} \cdot \text{S}^2 / \text{C}^2 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ Wb} / \text{A} \cdot \text{m}$



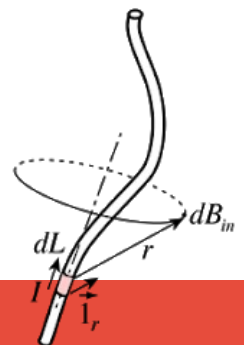
b) Vista desde atrás de la carga



En un **elemento de corriente** la expresión es similar, solo que tengo una corriente de cargas en lugar de una carga unitaria:

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\vec{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

Esto es conocido como la **Ley de Biot-Savart**



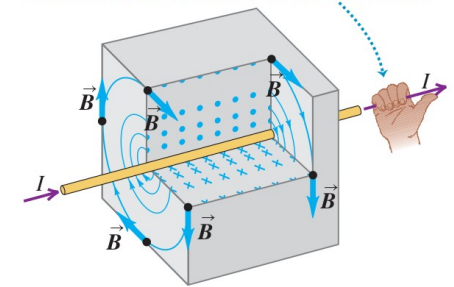
Campo magnético

Si tomamos la ley de Biot-Savart y la integramos en un punto dado para encontrar el campo magnético producido por un conductor infinito

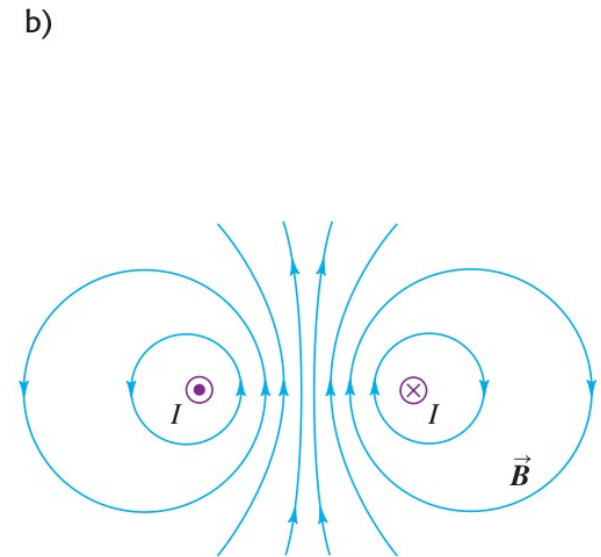
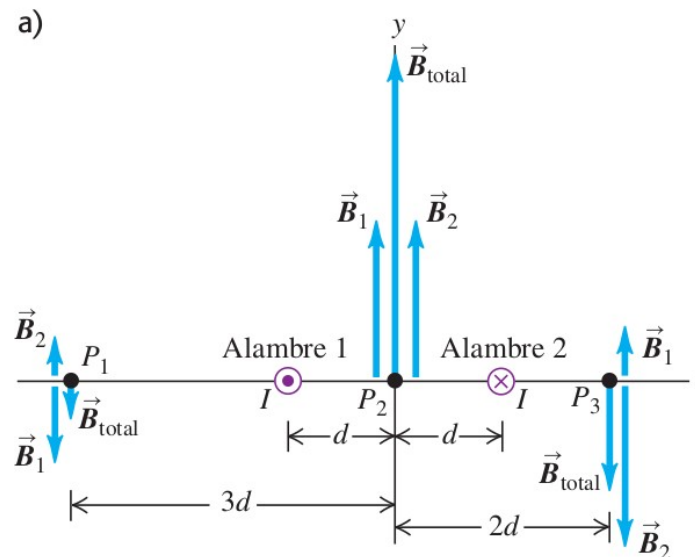
$$B = \frac{\mu_0 I}{2 \pi r}$$

Como el conductor es infinito la única dimensión de interés es el radio r

magnético alrededor de un alambre que conduce corriente: Apunte el pulgar de su mano derecha en dirección de la corriente. Cierre sus dedos alrededor del alambre en dirección de las líneas del campo magnético.



Cuando tengo más de un conductor, el campo resultante es la suma de los campos de cada conductor en forma aislada. Es decir, se aplica el principio de superposición:

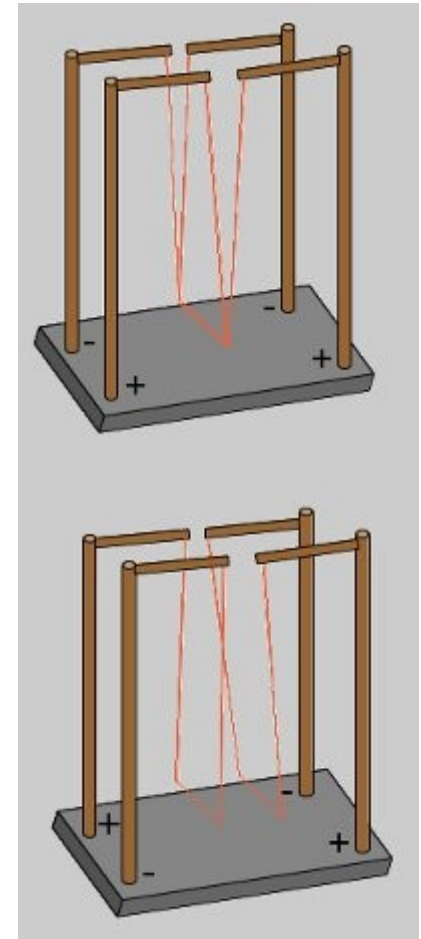
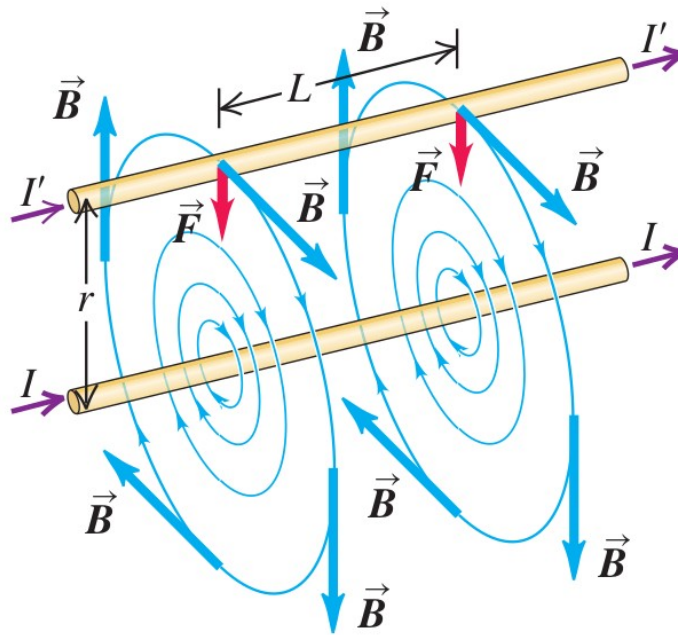


Fuerzas entre conductores

Si tenemos dos alambres paralelos transportando corriente, se establece una fuerza entre ellos. Dependiendo del sentido de la corriente, la fuerza será de atracción o repulsión:

Por acción-reacción, la fuerza sobre cada conductor será la misma. Si las corrientes circulan en igual sentido, la fuerza será de atracción, sino será de repulsión.

$$\frac{F}{L} = \frac{\mu_0 I I'}{2 \pi r}$$



Ley de Ampère (1831)

André Marie
Ampère

Francia(1775
-1836)



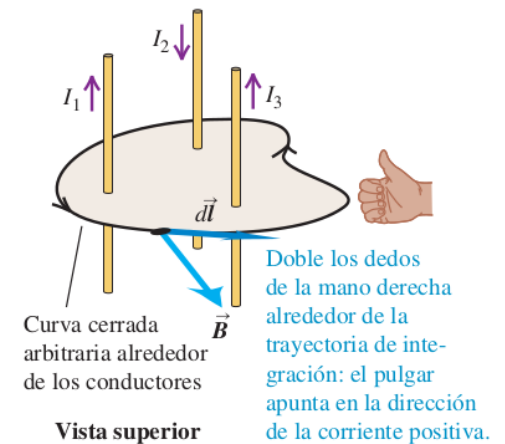
La ley de Ampère nos permite calcular en forma simple la integral de línea de \vec{B} a lo largo de una curva cerrada arbitraria

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{enc}} \quad (\text{ley de Ampère})$$

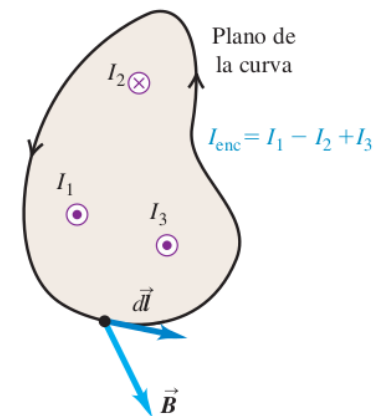
La ley de Ampère establece que la integral de línea del campo \vec{B} sobre una curva cerrada arbitraria (no tiene por que ser plana) es igual a la corriente neta encerrada por la superficie definida por dicha curva multiplicada por la permitividad magnética.

Al igual que la Ley de Gauss, esta ley se vuelve muy útil cuando podemos garantizar que el campo \vec{B} es constante a lo largo de la curva de integración. Entonces, \vec{B} sale fuera de la integral y la integral da como resultado la longitud de la curva.

Vista en perspectiva



Vista superior



Ley de Ampère: Si se calcula la integral de línea del campo magnético alrededor de una curva cerrada, el resultado es igual a μ_0 multiplicado por la corriente total encerrada:
 $\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{enc}}$

Aplicaciones de la Ley de Ampère

Campo en el interior de un conductor largo y cilíndrico

En este caso, la curva elegida es una circunferencia de radio r centrada en el conductor. Por simetría, B debe ser constante en la curva. Luego, B es:

$$\int \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \int d\vec{l} = B 2\pi r = \mu_0 I_{enc}$$

$$B = \frac{\mu_0 I_{enc}}{2\pi r}$$

En este caso, para radios $r < R$ la I_{enc} depende del radio. Luego, definimos una densidad de corriente j :

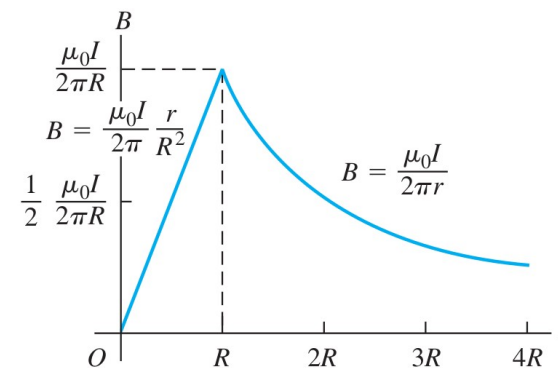
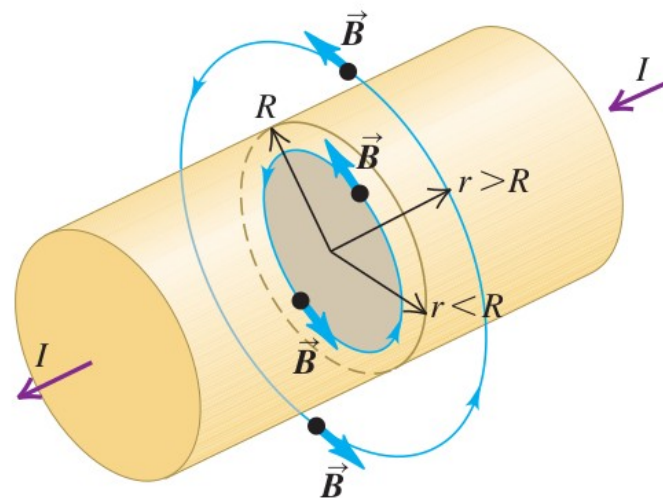
$$J = \frac{I}{\pi R^2}$$

Y la corriente I_{enc} será:

$$I_{enc} = J \text{ Area} = J \pi r^2 = \frac{I}{\pi R^2} \pi r^2 = I \frac{r^2}{R^2}$$

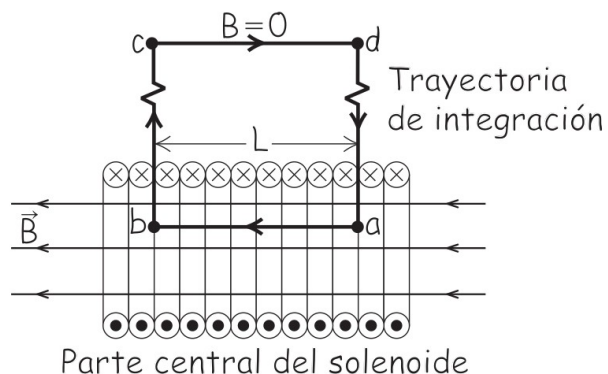
Finalmente:

$$B = \frac{\mu_0 I r}{2\pi R^2}$$



Aplicaciones de la Ley de Ampère

Campo de un solenoide



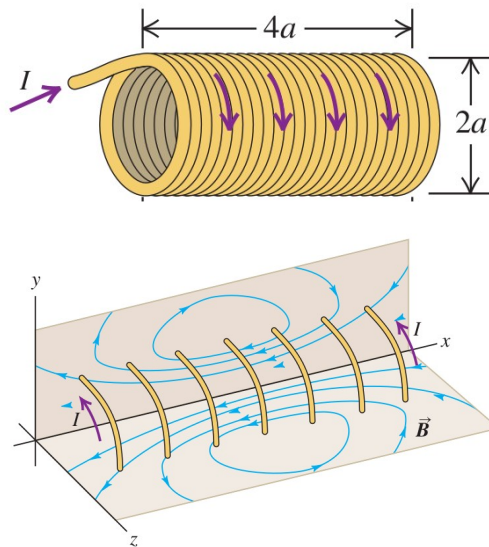
La integral de línea sobre el rectángulo $abcd$ solo tiene valores no nulos en el tramo ab

$$\int_a^b \vec{B} \cdot d\vec{l} = B L_{ab}$$

La corriente encerrada en la superficie definida por $abcd$ es igual a la corriente I por el alambre multiplicada por la cantidad de espiradas encerradas en $abcd$

$$I_{enc} = n L_{ab} I$$

donde n es la cantidad de espiras por unidad de longitud



Un solenoide es una bobina de alambre por la cual circula corriente, generando campo magnético fundamentalmente en su interior. Tiene muchas aplicaciones en la fabricación de electro imanes.

Luego, el campo B en el interior del solenoide es:

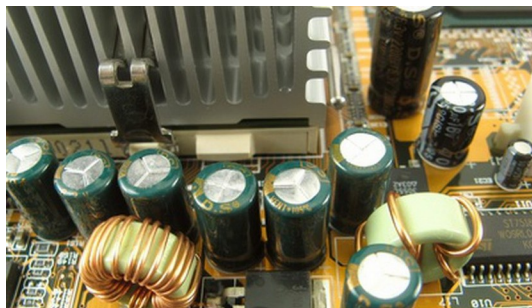
$$B = \mu_0 n I$$

Notar que B es igual en cualquier punto interior del solenoide. Solo depende de la corriente y cantidad de espiras por unidad de longitud.

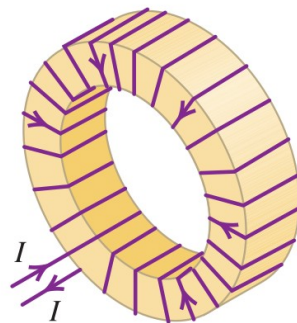
Aplicaciones de la Ley de Ampère

Campo de un toroide

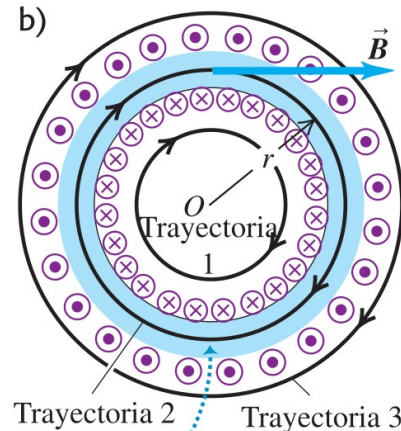
Un toroide es similar a un solenoide, pero en este caso las espiras están arrolladas sobre un anillo. Es como un solenoide cuyo eje es curvado hasta obtener un anillo cerrado.



a)



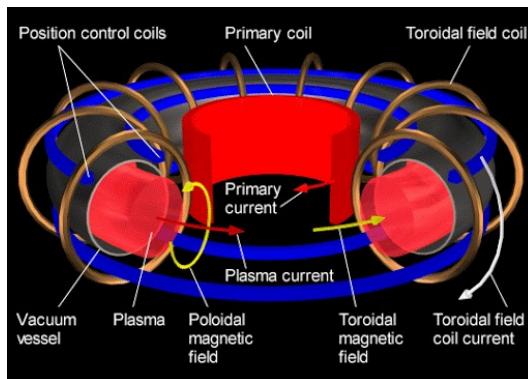
b)



En este caso la integral de línea se realiza sobre una circunferencia en el centro del toroide (zona celeste)

El campo magnético está confinado casi por completo en el espacio encerrado por los devanados (en azul).

Los arrollamientos toroidales son muy empleados en electrónica para generar autotransformadores, pero también en grandes instalaciones donde se requiere generar campos magnéticos muy potentes, como por ejemplo en aceleradores de partículas o reactores nucleares de fusión.



Al aplicar Ampère
$$\int_a^b \vec{B} \cdot d\vec{l} = B 2 \pi r = \mu_0 N I$$

Donde N es la cantidad total de espiras. Si empleamos la variable n (cant. de espiras por unidad de longitud) entonces nos queda:

$$B 2 \pi r = \mu_0 2 \pi r n I$$

$$B = \mu_0 n I$$