

# ANUNCIOS

Primer parcial: sábado 11 de octubre hora 14:30.



# Evaluación corta N° 2

1) Cinco alambres cilíndricos de cobre tienen las siguientes dimensiones:

$$R \propto \frac{L}{r^2}$$

Alambre 1: longitud: L ; radio: r.

$$R \propto \frac{L}{4} \frac{1}{\left(\frac{r}{2}\right)^2} = \frac{L}{4} \frac{4}{r^2} = \frac{L}{r^2}$$

Alambre 2: longitud: L/4; radio: r/2

$$R \propto \frac{L}{2} \frac{1}{\left(\frac{r}{2}\right)^2} = \frac{L}{2} \frac{4}{r^2} = 2 \frac{L}{r^2}$$

Alambre 3: longitud: L/2 ; radio: r/2.

$$R \propto L \frac{1}{\left(\frac{r}{2}\right)^2} = L \frac{4}{r^2} = 4 \frac{L}{r^2}$$

Alambre 4: longitud: L ; radio: r/2.

$$R \propto 5L \frac{1}{(2r)^2} = 5L \frac{1}{4r^2} = \frac{5}{4} \frac{L}{r^2}$$

Ordena los alambres de acuerdo a su RESISTENCIA R EN FORMA ASCENDENTE (de menor a mayor)

- a) 1, 2, 3, 4, 5
- b) 5, 4, 3, 2, 1
- c) 1, 3, 4, 2, 5
- d) 1 y 2 iguales, 5, 3, 4
- e) 1, 2, 4, 3, 5

$$R = \rho \frac{L}{A} = \rho \frac{L}{\pi r^2} \propto \frac{L}{r^2}$$



## Evaluación corta N° 2

2) El resistor 1 tiene una resistencia del doble que la del resistor 2 ( $R_1 = 2R_2$ ). Ambos se conectan en serie y se mantiene una diferencia de potencial en los extremos de la combinación. Entonces la potencia que disipa el resistor 1 es:

- a) la misma que la del resistor 2.
- b) el doble que la del resistor 2.
- c) cuatro veces que la del resistor 2.
- d) la mitad que la del resistor 2.
- e) la cuarta parte que la del resistor 2.

Como están conectados en serie, la corriente que circula por ambos resistores es la misma. Como la potencia que disipa un resistor vale:  $P = I^2 \cdot R$  entonces como  $R_1 = 2R_2$  se tiene que:  $P_1 = 2P_2$



## Evaluación corta N° 2

3) Tres resistores con resistencias de: 2,0 Ω; 4,0 Ω y 6,0 Ω se conectan en serie, y el conjunto se mantiene a una diferencia de potencial de 24 V. Entonces la diferencia de potencial entre los extremos del resistor de 2,0 Ω vale:

- a) 4,0 V      b) 8,0 V      c) 12 V      d) 24 V      e) 48 V

Como están conectados en serie, la corriente que circula por los resistores es la misma.

La resistencia equivalente del conjunto vale:  $R_{EQ.} = 2,0 \Omega + 4,0 \Omega + 6,0 \Omega = 12 \Omega$

La corriente que circula vale:  $I = \Delta V / R_{EQ.} = 24 V / 12 \Omega = 2,0 A$

Entonces la diferencia de potencial entre los extremos del resistor de 2,0 Ω vale:

$$\Delta V_{2,0\Omega.} = I \cdot R = 2,0 A \times 2,0 \Omega = 4,0 V$$



## Evaluación corta N° 2

4) En un circuito RC en régimen estacionario (es decir para un tiempo muy grande, tendiendo a infinito) un capacitor en corriente continua se comporta como:

- a) Un cortocircuito (conductor perfecto).
- b) Una fuente de corriente.
- c) Una resistencia equivalente.
- d) Un circuito abierto (interruptor abierto).
- e) No cambia la rapidez con que se carga respecto al inicio.

Cuando pasa un tiempo tendiendo a infinito, el capacitor está completamente cargado, deja de circular corriente por la rama del circuito en el que está, por tanto actúa como un circuito abierto (interruptor abierto). 

## Evaluación corta N° 2

5) ¿Verdadero (V) o Falso (F)? Analice las siguientes aseveraciones y determine si son verdaderas o falsas.

a) Según la convención adoptada, el sentido de la corriente eléctrica es el opuesto al sentido de movimiento de los electrones por un campo eléctrico. **VERDADERO**

b) La resistencia equivalente de dos resistencias en paralelo es siempre mayor que la menor de ellas. **FALSO**

c) Una lámpara incandescente (“lámpara de iluminación antigua”) de 60 W siempre consume 60 W, sin importar el voltaje aplicado. **FALSO**

d) Si queremos determinar la potencia que disipa una resistencia podemos medir el voltaje en sus extremos y la corriente que la atraviesa y hacer el producto de ambas mediciones. **VERDADERO**

e) En un circuito RC, si la resistencia del circuito es muy grande, el capacitor se cargará más rápido. **FALSO**



# EFFECTO HALL

Descubierto en 1879 por Edwin Hall.

Conductor de forma de banda ancha, con corriente  $J_x$  según  $+x$ , campo magnético  $B$  uniforme según  $+y$ ; y velocidad de deriva  $v_d$  de portadores de carga  $|q|$ .

Figuras: a) portadores negativos (electrones) y b) portadores positivos.

En ambos casos, la fuerza magnética va hacia arriba,

Una carga móvil es impulsada hacia el borde superior de la banda por la fuerza magnética

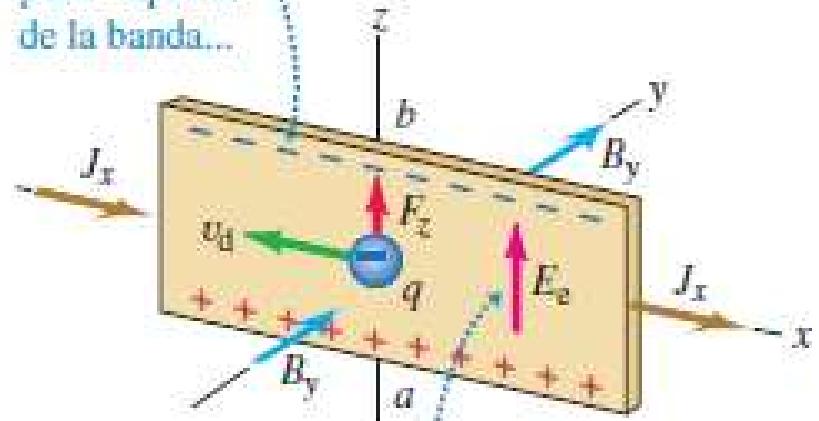
$$F_z = |q|v_d B.$$

*En caso a) en la parte superior se acumulan electrones, dejando un exceso de cargas positivas en el borde inferior.*

*Surge un campo eléctrico transversal  $E_e$ , que en un momento hace que la fuerza eléctrica equilibre la magnética, y ya no se desvíen las cargas móviles.*

a) Portadores de carga negativa (electrones)

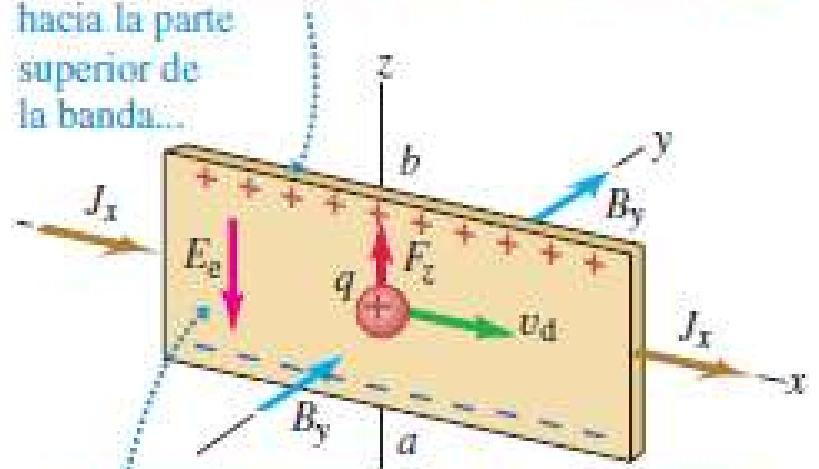
Los portadores de carga son empujados hacia la parte superior de la banda...



... por lo que el punto a tiene un potencial mayor que el punto b.

b) Portadores de carga positiva

Los portadores de carga otra vez son empujados hacia la parte superior de la banda...



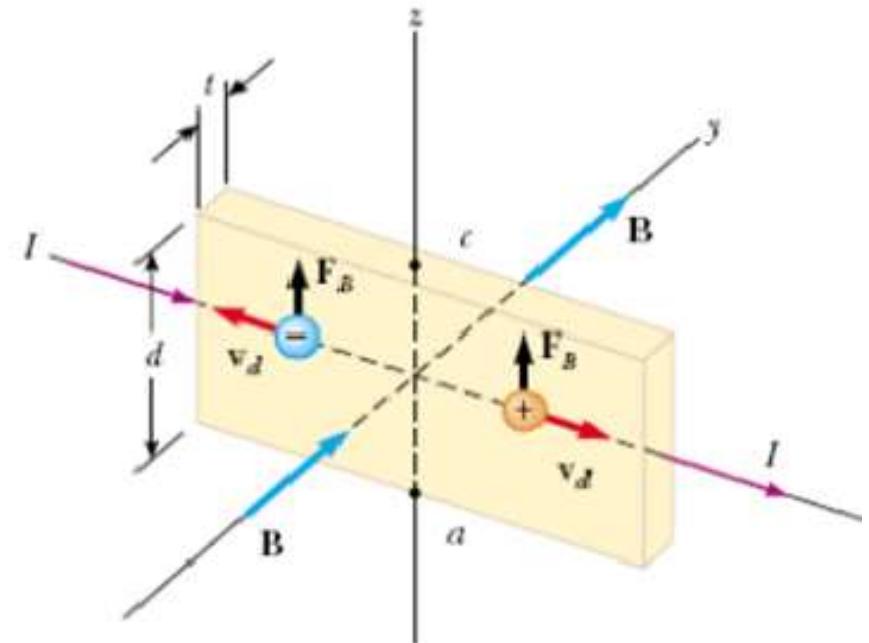
... de modo que la polaridad de la diferencia de potencial es opuesta a la de los portadores de carga negativa.

# EFFECTO HALL

Ese campo eléctrico provoca una diferencia de potencial transversal entre los bordes opuestos: el **voltaje de Hall** o **fem de Hall**.

La polaridad depende de si las cargas móviles son positivas o negativas.

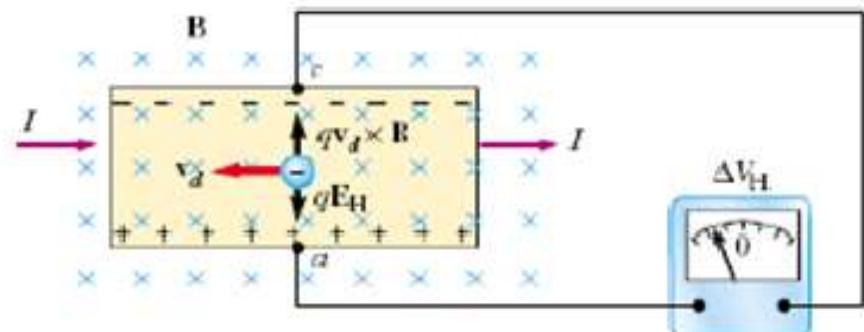
Los experimentos demuestran que para metales, el borde superior de la banda se *carga negativamente, lo cual demuestra que los portadores de carga en un metal son en verdad electrones.*



Suponiendo que cuando se alcanza el equilibrio,  $E$  es uniforme, entonces  $\Delta V_H = E \cdot d$   
Siendo  **$\Delta V_H$  el voltaje Hall**

$$\Delta V_H = Ed = Bv_d d = B \left( \frac{J}{nq} \right) d$$

Como:  $J = I/A = I/(d \cdot t)$



$$\Delta V_H = B \left( \frac{I}{Anq} \right) d = Bd \frac{I}{nq(d \cdot t)} = \frac{BI}{nqt}$$

## EJEMPLO: ejercicio 3.1.7

Un conductor suspendido por dos cuerdas tiene una masa por unidad de longitud de 0,040 kg/m. Determine el sentido y módulo de la corriente en el conductor para que la tensión en los alambres de soporte sea cero, si el campo magnético sobre la región es de 3,6 T entrante.

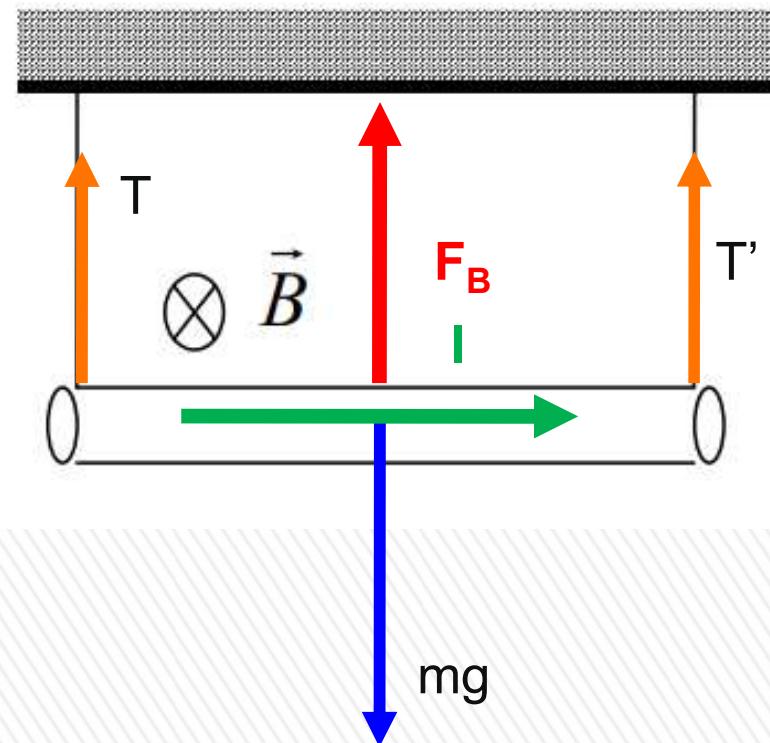
Para que la tensión en los alambres de soporte sean cero, la fuerza magnética  $F_B$  debe ser igual y opuesta al peso del conductor.

Sea  $\lambda = 0,040 \text{ kg/m}$  la masa por unidad de longitud.

$$m.g = F_B$$

$$\lambda.L.g = B.I.L$$

$$I = \frac{mg}{LB} = \frac{\lambda g}{B} = 0,040 \frac{9,80}{3,6} = 0,109 \text{ A}$$



**I = 0,11 A en el sentido mostrado en la figura**

# INTRODUCCIÓN

## ¿Cómo se *crean los campos magnéticos*?

Los imanes permanentes y corrientes eléctricas en electroimanes crean campos magnéticos.

Una carga crea un campo eléctrico y éste ejerce una fuerza sobre cualquier otra carga...

Pero un campo *magnético ejerce una fuerza solo si la carga* está en *movimiento*

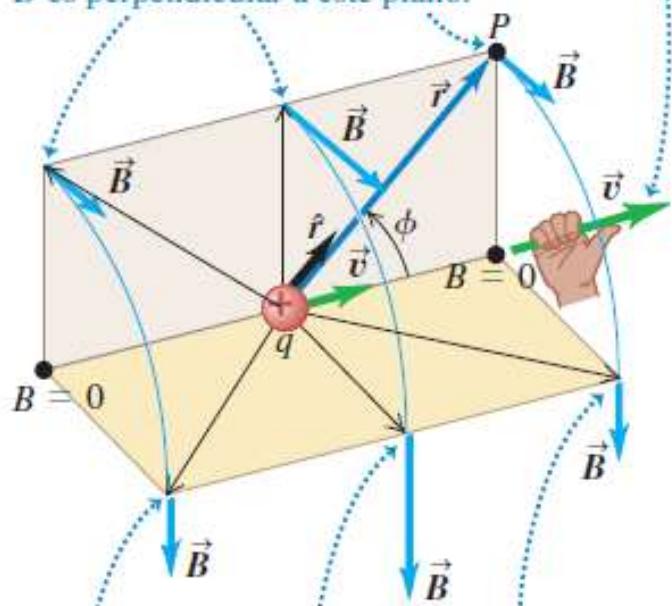
¿Será verdad también que una carga crea un campo magnético solo cuando está en movimiento?

***La respuesta es afirmativa: la carga debe estar en movimiento para crear un campo magnético.***



# Campo magnético de una carga en movimiento

Para estos puntos de campo,  $\vec{r}$  y  $\vec{v}$  están en el plano color beige, y  $\vec{B}$  es perpendicular a este plano.



Para estos puntos de campo,  $\vec{r}$  y  $\vec{v}$  están en el plano color dorado, y  $\vec{B}$  es perpendicular a este plano.

**Carga q en movimiento** (punto fuente)

P: punto de campo o de observación

**Los experimentos muestran que el campo magnético  $B$ , creado por una carga puntual  $q$  que se mueve con una velocidad  $v$  constante está dada por la siguiente expresión:**

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

$$B = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{|q| v \sin \phi}{r^2}$$

$\mu_0/4\pi$  una constante de proporcionalidad

$\mu_0$  **permeabilidad del vacío**, valor en el S.I. es:

$$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ T.m/A}$$

$\bar{r}$  vector que va desde el punto fuente al punto del campo P

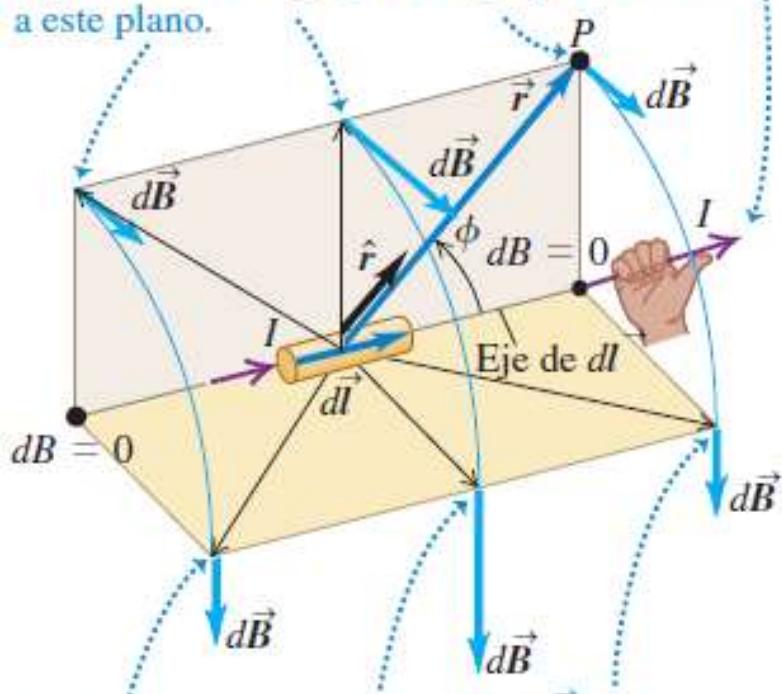
$\hat{r} = \frac{\bar{r}}{r}$  es un versor de  $r$  (vector unitario)  $\Phi$  ángulo que forman los vectores  $r$  y  $v$ .

**B no es un campo central** (según la dirección de  $r$ ) sino que es perpendicular al plano que determinan  $r$  y  $v$ .

Para una carga puntual que se mueve con una cierta velocidad  $v$ , las líneas de campo magnético son *círculos con centro en la línea que pasa por q determinada por v y que se encuentran en planos perpendiculares a esta línea*.

# Campo magnético de un elemento de corriente – Ley de BIOT-SAVART

Para estos puntos de campo,  $\vec{r}$  y  $d\vec{l}$  están en el plano color beige, y  $d\vec{B}$  es perpendicular a este plano.



Para estos puntos de campo,  $\vec{r}$  y  $d\vec{l}$  encuentran en el plano color dorado, y  $d\vec{B}$  es perpendicular a este plano.

Por lo que podemos escribir:  $dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin \phi}{r^2}$

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

$d\vec{l}$  vector de longitud  $dl$ , con dirección y sentido de la corriente en el conductor

También hay un principio de superposición de campos magnéticos: **el campo magnético total generado por varias cargas en movimiento es la suma vectorial de los campos generados por las cargas individuales.**

Campo magnético  $dB$  generado por segmento  $dl$  de conductor que transporta corriente  $I$ , área de la sección del conductor  $A$  y  $n$  partículas cargadas en movimiento por unidad de volumen, c/u con carga  $q$ . Carga total  $dQ = nqAdl$  que viaja con velocidad  $v_d$ . (Los campos magnéticos debidos a los movimientos al azar de las cargas, en promedio, se cancelarán en cada punto)

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{|dQ| v_d \sin \phi}{r^2} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{n|q|A dl v_d \sin \phi}{r^2}$$

Pero, la corriente  $I$  es:  $(n|q|v_d)A = I$



# Campo magnético de un elemento de corriente – Ley de BIOT-SAVART

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin\phi}{r^2}$$

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

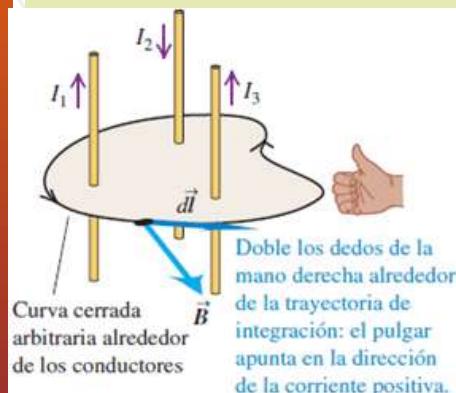
Campo magnético total en cualquier punto del espacio debido a la corriente en un circuito completo, se integra la ecuación con respecto a todos los segmentos que conduzcan corriente:

$$\bar{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{Id\bar{l} \times \hat{r}}{r^2}$$

**Ley de Biot y Savart:** J.B.Biot (1774-1862) y F. Savart (1791-1841) que llegaron a esta expresión que da el valor del campo magnético en algún punto del espacio, en función de la corriente que lo produce.

Un enfoque más fundamental de los campos magnéticos hace uso de una ley que aprovecha la simetría presente en ciertos problemas para simplificar el cálculo de B. Esta ley se considera más fundamental que la ley de Biot-Savart y conduce a otra de las cuatro ecuaciones fundamentales del electromagnetismo (o de Maxwell).

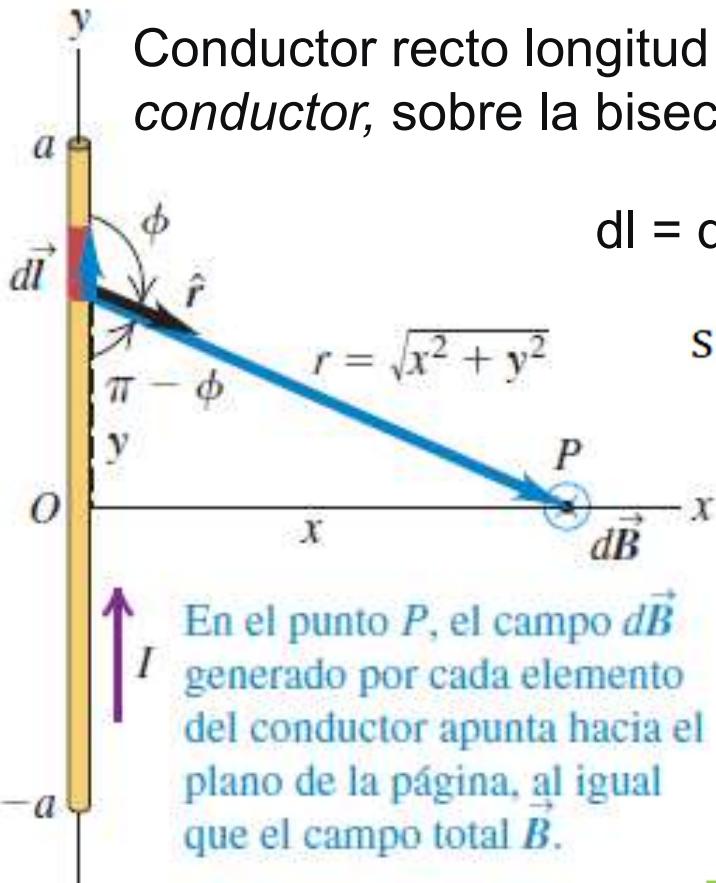
Este nuevo resultado es lo que constituye la **ley de Ampere**:



$$\oint \bar{B} \cdot d\bar{l} = \mu_0 I_{enc}$$

Expresa que la integral de línea de  $\bar{B} \cdot d\bar{l}$  alrededor de cualquier trayectoria cerrada es igual  $\mu_0 I_{enc}$ , donde  $I_{enc}$  es la corriente estable total a través de cualquier superficie acotada por la trayectoria cerrada.

# Campo magnético de un conductor recto que transporta corriente



En el punto  $P$ , el campo  $d\vec{B}$  generado por cada elemento del conductor apunta hacia el plano de la página, al igual que el campo total  $\vec{B}$ .

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

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

Conductor recto longitud  $2a$  con corriente  $I$ , campo en punto a distancia  $x$  del conductor, sobre la bisectriz perpendicular.

$$dl = dy \quad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$\sin \phi = \sin(\pi - \phi) = \frac{x}{r} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}}$$

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idl \sin \phi}{r^2}$$

Por la regla de la mano derecha se tiene que

$d\bar{l} \times \hat{r}$  es perpendicular y entrante al plano de la figura

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idy}{x^2 + y^2} \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{xIdy}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{2a}{x\sqrt{x^2 + a^2}}$$

si  $a \gg x$  entonces:  $\sqrt{x^2 + a^2} \approx a$

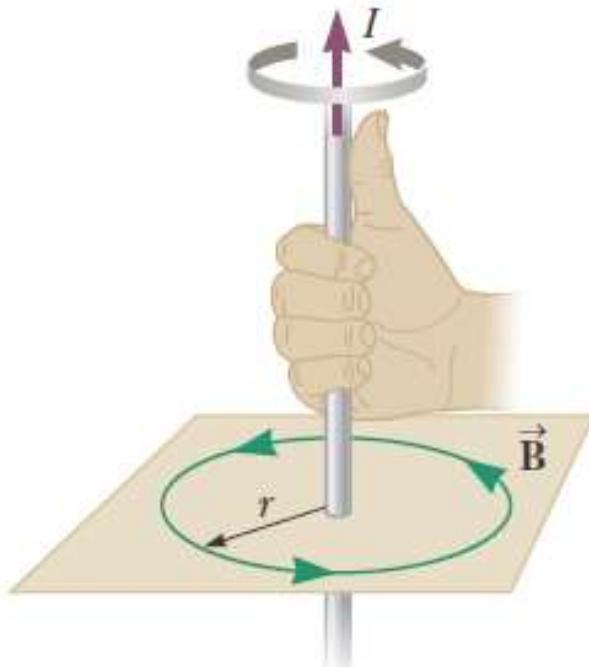
Si  $a \rightarrow \infty$  hay simetría respecto al eje  $y$ ,  $B$  tiene la misma magnitud en todos los puntos de un círculo de radio  $r$  con centro en el conductor y que se encuentre en un plano perpendicular a él, y la dirección de debe ser tangente en cualquier parte del círculo.

# Campo magnético de un conductor recto que transporta corriente

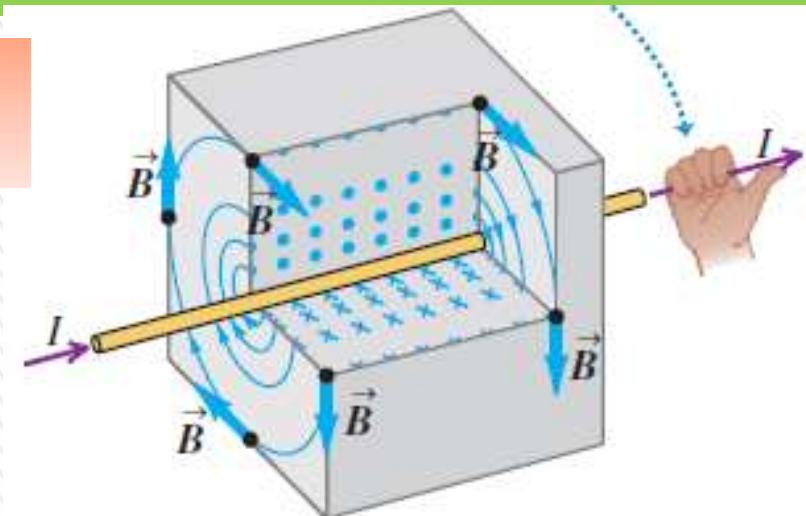
$$B(r) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$

Campo cerca de un conductor largo y recto portador de corriente

$$B(r) = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} = \left(2,00 \times 10^{-7} \frac{T \cdot m}{A}\right) \frac{I}{r}$$



Las líneas de campo magnético son circunferencias concéntricas al alambre. El sentido del campo está dado por la regla de la mano derecha, como se muestra en la figura.



**ATENCIÓN:** Si bien este resultado es exacto sólo si la longitud del alambre es infinito, se puede usar como buena aproximación cuando la distancia donde se calcula el campo es mucho menor que la longitud del alambre y se desprecian los efectos de borde.

# Campo magnético de un conductor recto que transporta corriente

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Idy}{x^2 + y^2} \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{xIdy}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \int_{-a}^a \frac{x dy}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

Para resolver esta primitiva podemos recurrir a una tabla de integrales, por ejemplo Manual Bronshtein

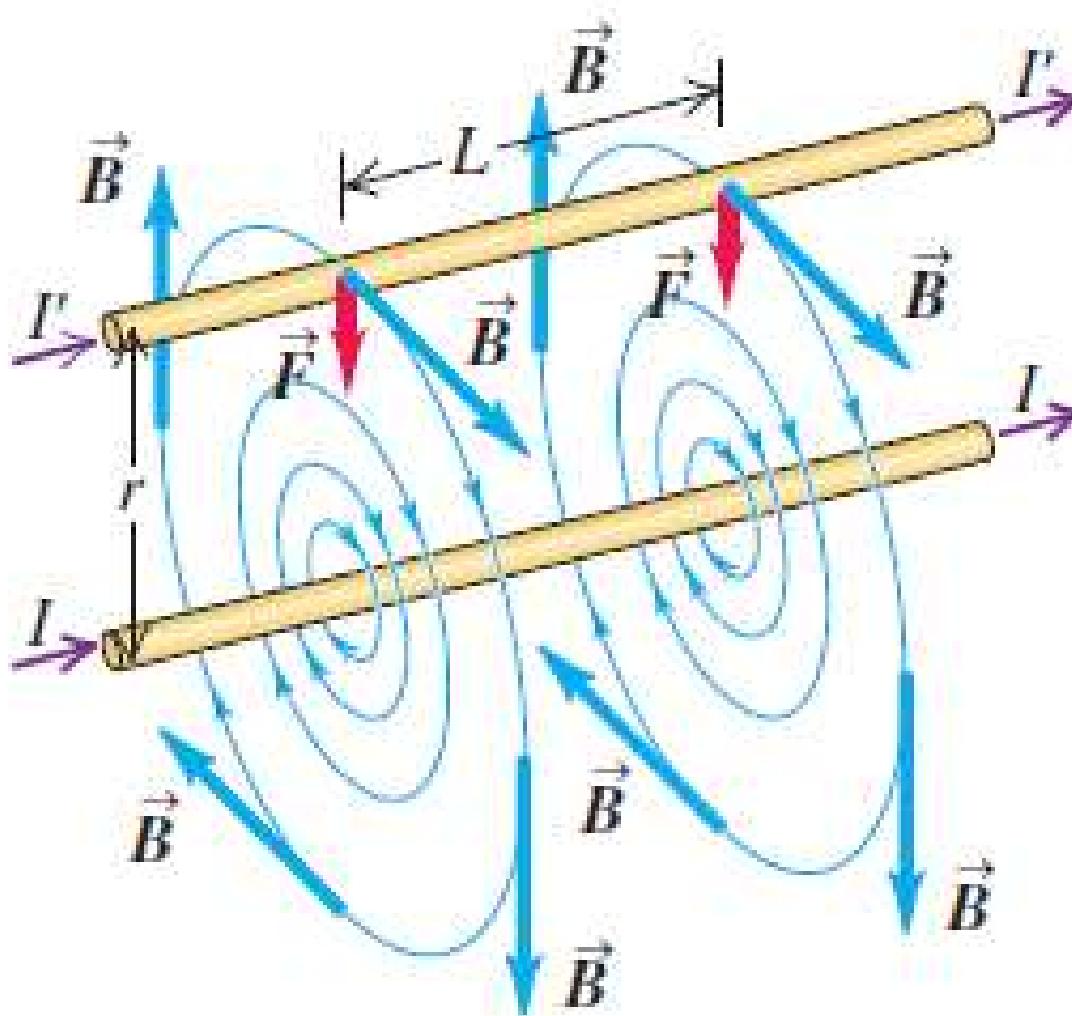
Notación:  $X = x^2 + a^2$       206)       $\int \frac{dx}{\sqrt{X^3}} = \frac{x}{a^2} \frac{1}{\sqrt{X}} + C$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left. \frac{xy}{x^2 \sqrt{x^2 + y^2}} \right|_{-a}^a = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{(a + a)}{x \sqrt{x^2 + a^2}} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{2a}{x \sqrt{x^2 + a^2}}$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{2a}{x \sqrt{x^2 + a^2}}$$



# Fuerza entre dos conductores paralelos



Dos conductores largos, rectos y paralelos, separados una distancia  $r$  con corrientes  $I$  e  $I'$  en el mismo sentido.

Cada conductor se encuentra en el campo magnético producido por el otro, por lo que cada uno experimenta una fuerza.

El conductor inferior produce un campo en la posición del conductor de arriba dado por:

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

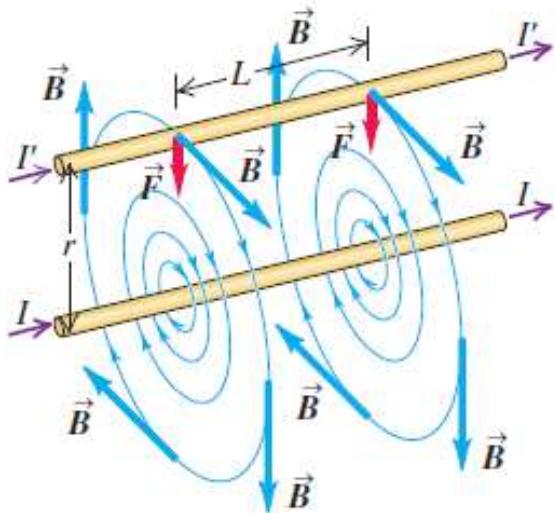
Un segmento del conductor superior experimenta una fuerza dada por:  $F=BI'L$

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

La fuerza por unidad de longitud vale:

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

# Fuerza entre dos conductores paralelos



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

Regla de la mano derecha: fuerza sobre conductor superior dirigida *hacia abajo* (*atraída hacia el inferior*).

La corriente en el conductor *superior* también origina un campo en la posición del inferior.

Operando en forma similar, se puede ver que la fuerza sobre el conductor inferior va *hacia arriba*, y tiene igual magnitud de  $F/L$ .

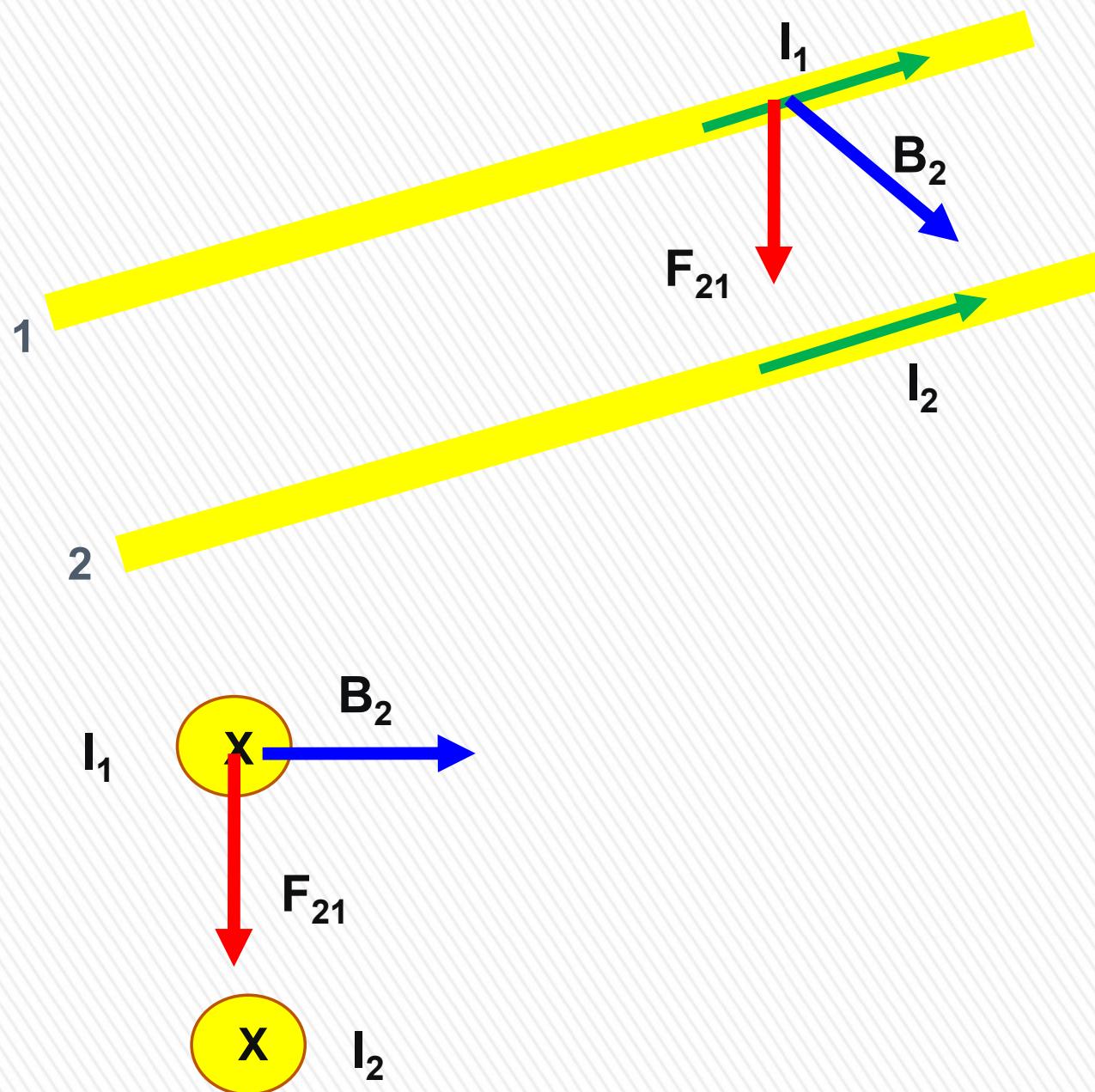
Dos conductores paralelos que transportan corriente en el mismo sentido se atraen uno al otro.

Si se invierte el sentido de cualquiera de las corrientes, las fuerzas también se invierten. Dos conductores paralelos que transportan corriente en sentidos opuestos se repelen entre sí.

**Conductores paralelos que llevan corrientes en un mismo sentido se atraen, conductores paralelos que llevan corrientes en sentidos opuestos se repelen.**



# Fuerza entre dos conductores paralelos



$$B_2 = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi r}$$

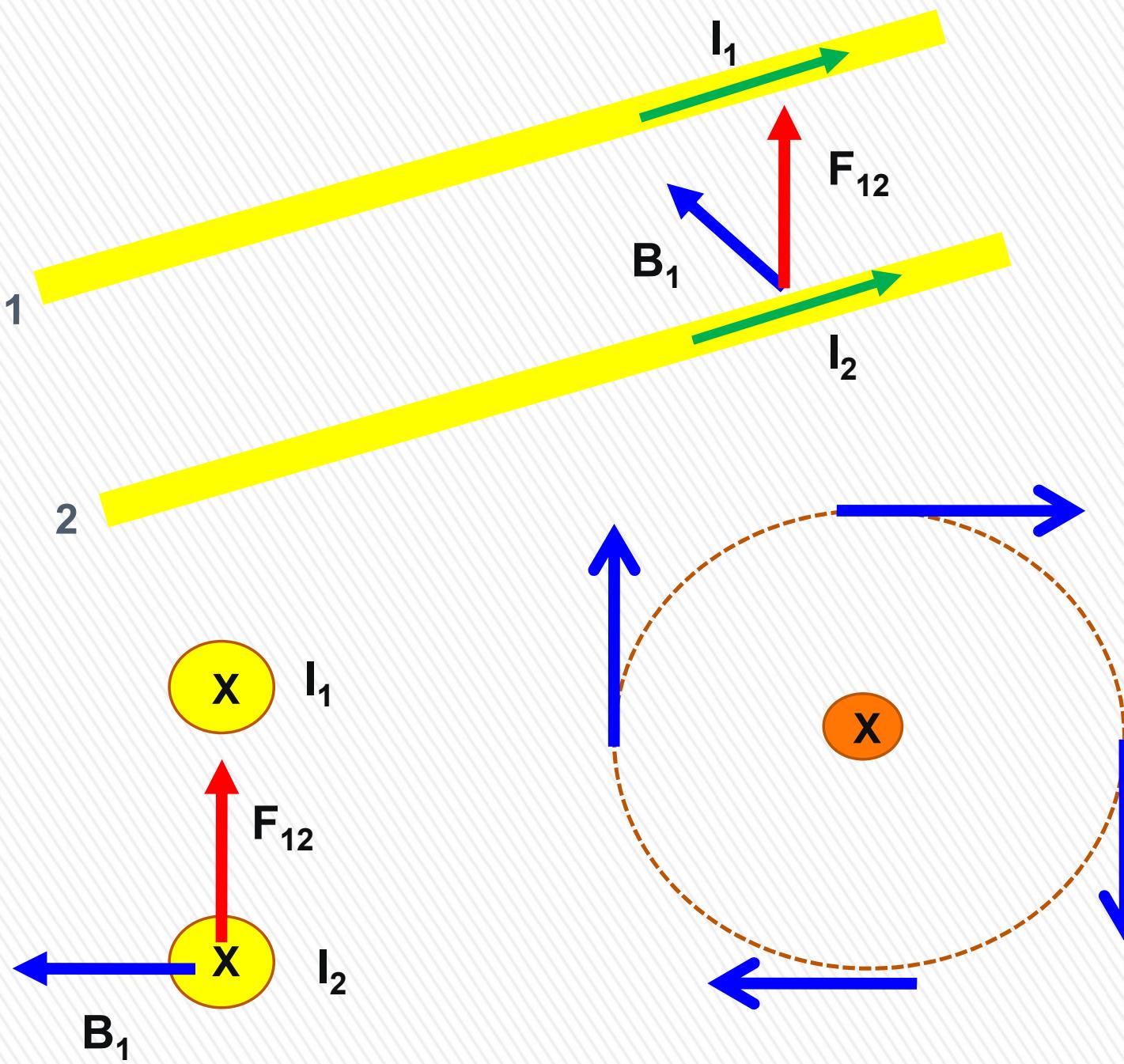
$$F_{21} = B_2 I_1 L$$

$$F_{21} = \frac{\mu_0 I_2 I_1 L}{2\pi r}$$

$$\frac{F_{21}}{L} = \frac{\mu_0 I_2 I_1}{2\pi r}$$



# Fuerza entre dos conductores paralelos



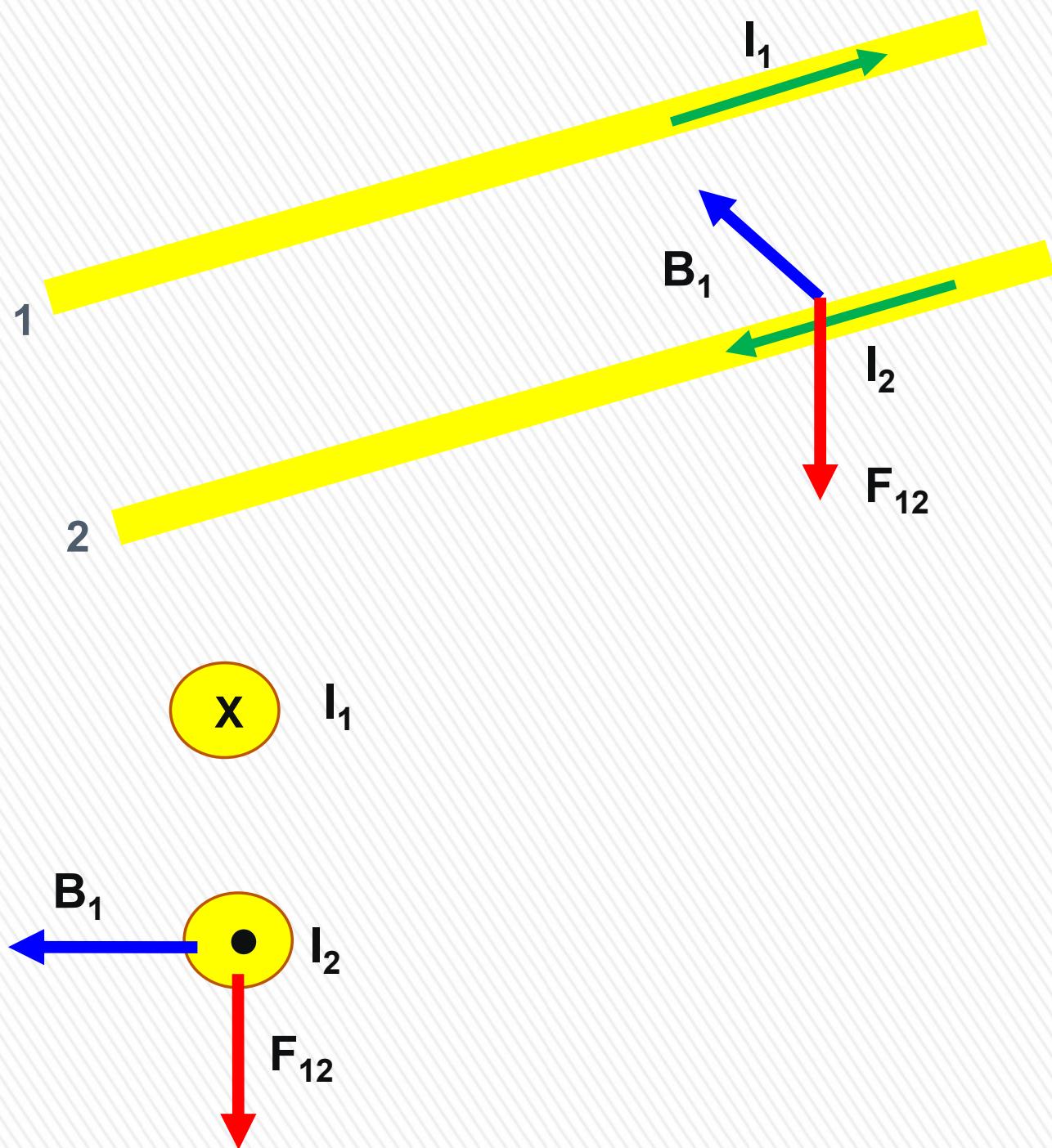
$$B_1 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r}$$

$$F_{12} = B_1 I_2 L$$

$$F_{12} = \frac{\mu_0 I_1 I_2 L}{2\pi r}$$

$$\frac{F_{12}}{L} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi r}$$

# Fuerza entre dos conductores paralelos



$$B_1 = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r}$$

$$F_{12} = B_1 I_2 L$$

$$F_{12} = \frac{\mu_0 I_1 I_2 L}{2\pi r}$$

$$\frac{F_{12}}{L} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi r}$$

# Fuerza entre dos conductores paralelos

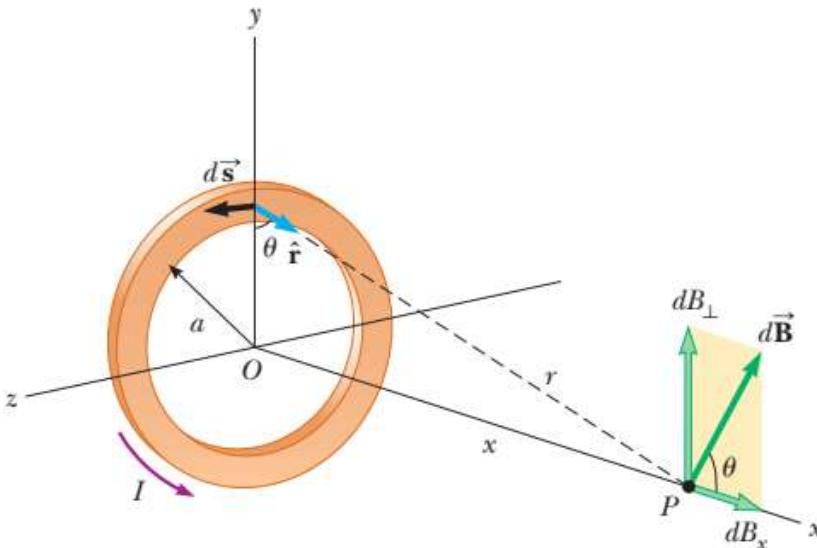
**Fuerzas magnéticas y la definición de ampere-** La atracción o repulsión entre dos conductores rectos, paralelos y portadores de corriente es la base de la definición oficial del **ampere en el SI**:

Si dos alambres largos paralelos, separados 1 m, portan la misma corriente y la fuerza magnética por unidad de longitud sobre cada alambre es  $2 \times 10^{-7}$  N/m, la corriente se define como 1 A.

$$\frac{F}{L} = \frac{\mu_0 II'}{2\pi r} = 2 \times 10^{-7} \frac{II'}{r}$$



# Campo magnético de una espira circular de corriente

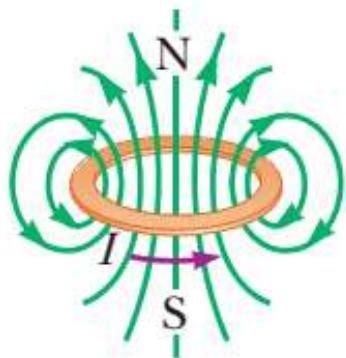


Campo magnético sobre el eje, a una distancia  $x$  de una espira de radio  $a$  por el que circula una corriente  $I$

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

El campo en el centro ( $x=0$ ) vale:

$$B = \frac{\mu_0 I}{2a}$$

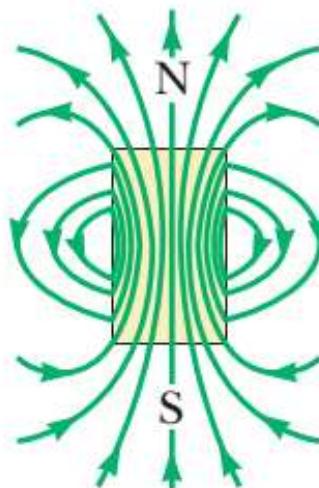


a)



b)

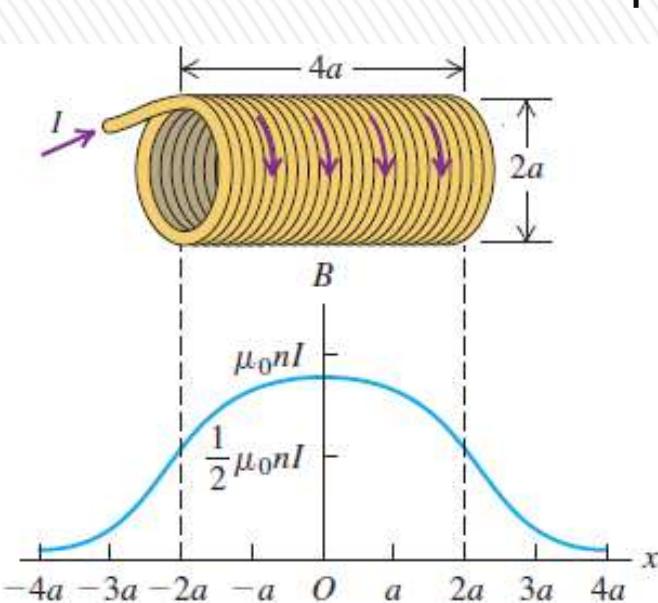
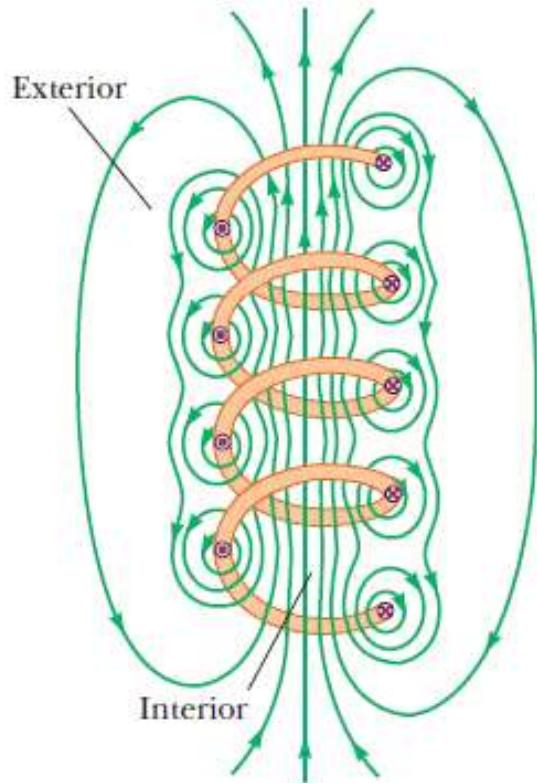
© Richard Megna, Fundamental Photographs



c)

- a) Líneas de campo magnético que rodean un lazo de corriente.
  - b) Líneas de campo magnético que rodean un lazo de corriente, mostradas con limaduras de hierro.
  - c) Líneas de campo magnético que rodean un imán de barra.
- Note la similitud entre este patrón de líneas y el de un lazo de corriente

# Campo magnético creado por un solenoide



Un solenoide es un alambre largo enrollado en forma de hélice.

Puede producirse un campo magnético bastante uniforme en el *interior del solenoide cuando éste lleva una corriente*. Si hay poco espacio entre las vueltas, cada una puede tratarse como si fuera una espira circular, y el campo magnético neto es la suma vectorial de los campos que resultan de todas las vueltas.

Para un solenoide largo, con  $n$  espiras por unidad de longitud se puede utilizar la siguiente aproximación.  
En el interior el campo es uniforme y vale:

Y en el exterior:  $B=0$ .

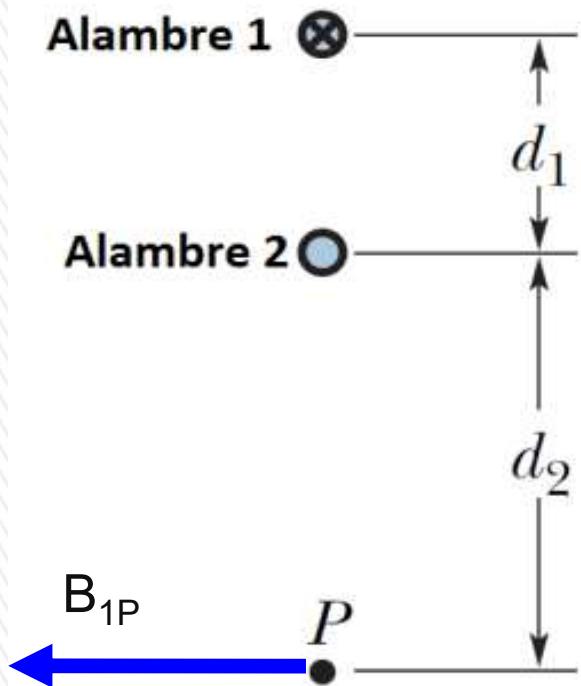
$$B = \mu_0 n I = \mu_0 \frac{N}{L} I$$

Campo magnético de un solenoide real

## EJEMPLO: ejercicio 3.2.2

**3.2.2-** Dos alambres paralelos rectos y largos, perpendiculares al plano de la página están separados por una distancia  $d_1 = 7,50$  cm. El alambre 1 conduce una corriente entrante  $I_1 = 6,50$  A. ¿Cuál debe ser la corriente (magnitud y sentido) en el alambre 2, para que el campo magnético resultante en el punto  $P$ , situado a una distancia  $d_2 = 15,0$  cm, sea cero?

Considero el campo ( $B_{1P}$ ) que crea el alambre 1 en P.



Entonces el campo ( $B_{2P}$ ) que debe crear el alambre 2 en P debe tener la misma magnitud y sentido contrario:  $B_{1P} = B_{2P}$   
Por tanto la corriente por el alambre 2 debe ser saliente (sentido contrario a la del alambre 1).

$$B_{1P} = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r_1} = \frac{\mu_0 I_1}{2\pi(d_1 + d_2)} \quad B_{2P} = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi r_2} = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi d_2} \quad \frac{\mu_0 I_1}{2\pi(d_1 + d_2)} = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi d_2}$$

$$\frac{I_1}{d_1 + d_2} = \frac{I_2}{d_2} \quad I_2 = \frac{d_2}{d_1 + d_2} I_1 \quad I_2 = \frac{15,0}{7,50 + 15,0} 6,50 = 4,33 \text{ A} \rightarrow$$

$I_2 = 4,33 \text{ A saliente}$