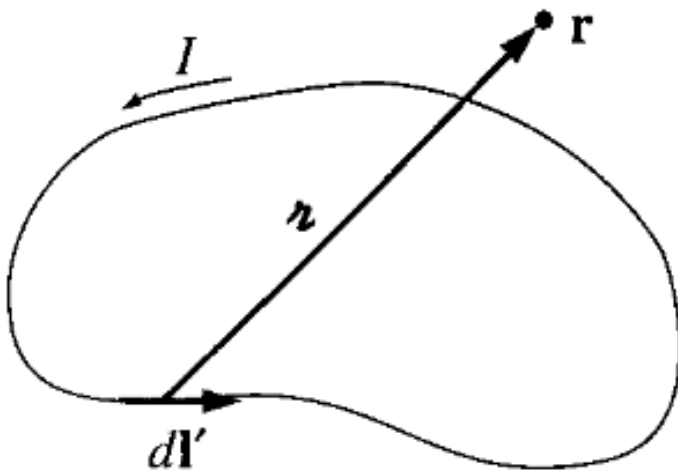


Ley de Biot-Savart

- El campo magnético producido por una línea de corriente estacionaria está dado por:

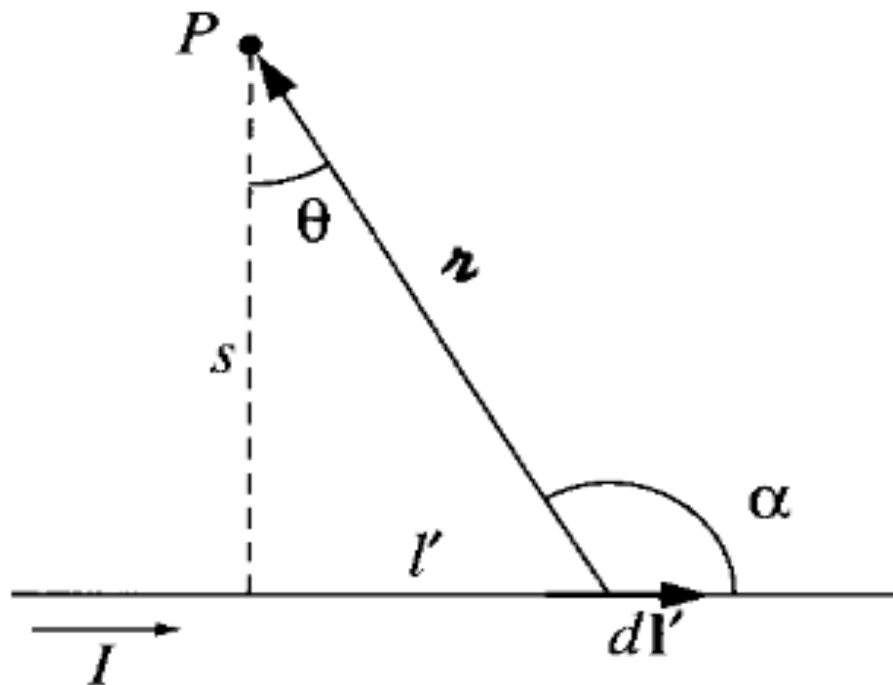
$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\mathbf{I} \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2} dl' = \frac{\mu_0}{4\pi} I \int \frac{d\mathbf{l}' \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$



Con la permeabilidad magnética del vacío:

$$\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \text{ N/A}^2$$

- Ejemplo: encuentre el campo magnético producido por una corriente estacionaria en un alambre recto.



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

- La fuerza por unidad de largo que sienten dos alambres rectos separados por una distancia d será:

$$f = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I_1 I_2}{d}$$

-
-
-

- Ejemplo: encuentre el campo magnético en el eje de una espira de corriente circular

$$B(z) = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \left(\frac{\cos \theta}{z^2} \right) 2\pi R = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{R^2}{(R^2 + z^2)^{3/2}}$$

- Para densidades de corriente, la ley de Biot-Savart se vuelve:

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\mathbf{K}(\mathbf{r}') \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2} da'$$

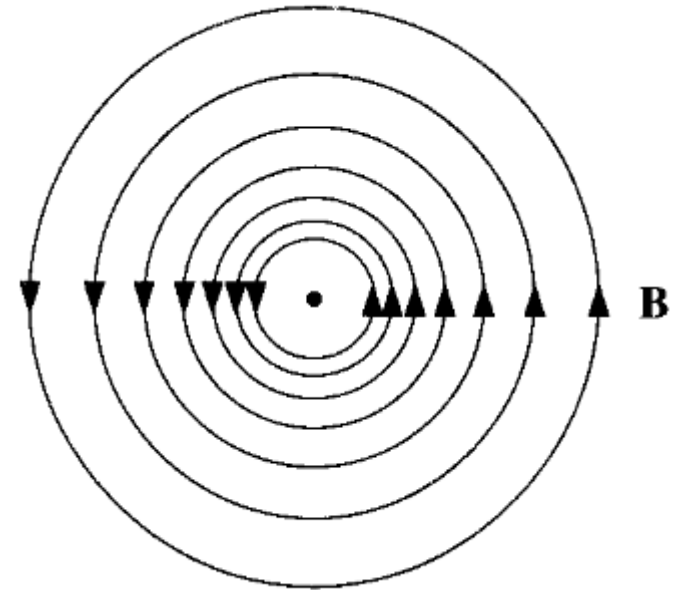
$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\mathbf{J}(\mathbf{r}') \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2} dv'$$

Divergencia y rotor de \mathbf{B}

- Supongamos una corriente que sale del plano:

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \oint \frac{\mu_0 I}{2\pi s} dl = \frac{\mu_0 I}{2\pi s} \oint dl = \mu_0 I$$

Este resultado puede ser fácilmente demostrado para una trayectoria circular concéntrica al alambre



- En caso de haber varios alambres:

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

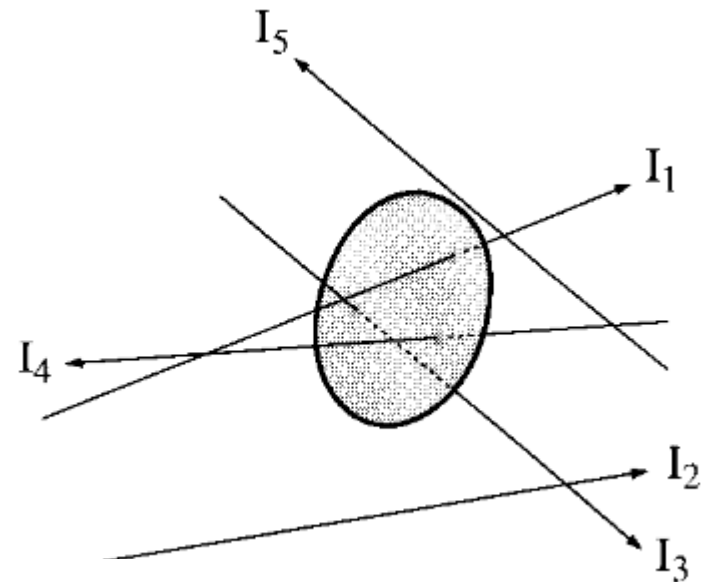
- Ahora:

$$I_{\text{enc}} = \int \mathbf{J} \cdot d\mathbf{a}$$

-

- Luego:
$$\int (\nabla \times \mathbf{B}) \cdot d\mathbf{a} = \mu_0 \int \mathbf{J} \cdot d\mathbf{a},$$

$$\nabla \times \mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{J}.$$



- En forma rigurosa

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\mathbf{J}(\mathbf{r}') \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2} d\tau'$$

$$\mathbf{r} = (x - x') \hat{\mathbf{x}} + (y - y') \hat{\mathbf{y}} + (z - z') \hat{\mathbf{z}},$$

$$d\tau' = dx' dy' dz'.$$

- La divergencia será:

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \nabla \cdot \left(\mathbf{J} \times \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right) d\tau'$$

- Usando el hecho de que:

-

- $$\nabla \cdot (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = \mathbf{B} \cdot (\nabla \times \mathbf{A}) - \mathbf{A} \cdot (\nabla \times \mathbf{B})$$

-

- $$\nabla \cdot \left(\mathbf{J} \times \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right) = \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \cdot (\nabla \times \mathbf{J}) - \mathbf{J} \cdot \left(\nabla \times \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right)$$

- Luego

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

- Ahora, para el rotor:

$$\nabla \times \mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \nabla \times \left(\mathbf{J} \times \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right) d\tau'$$

- Usando:

$$\nabla \times (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) = (\mathbf{B} \cdot \nabla) \mathbf{A} - (\mathbf{A} \cdot \nabla) \mathbf{B} + \mathbf{A}(\nabla \cdot \mathbf{B}) - \mathbf{B}(\nabla \cdot \mathbf{A})$$

$$\nabla \times \left(\mathbf{J} \times \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right) = \mathbf{J} \left(\nabla \cdot \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right) - (\mathbf{J} \cdot \nabla) \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$

- Recordando:

$$\nabla \cdot \left(\frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} \right) = 4\pi \delta^3(\mathbf{r})$$

- Para el segundo término:

$$-(\mathbf{J} \cdot \nabla) \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2} = (\mathbf{J} \cdot \nabla') \frac{\hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$

- Considerando solo la componente x de r, y usando:

$$\nabla \cdot (f\mathbf{A}) = f(\nabla \cdot \mathbf{A}) + \mathbf{A} \cdot (\nabla f)$$

- Queda:

- $$(\mathbf{J} \cdot \nabla') \left(\frac{x - x'}{r^3} \right) = \nabla' \cdot \left[\frac{(x - x')}{r^3} \mathbf{J} \right] - \left(\frac{x - x'}{r^3} \right) (\nabla' \cdot \mathbf{J})$$

- Usando el hecho de que para corrientes estacionarias la divergencia de \mathbf{J} es cero:

- $$\left[-(\mathbf{J} \cdot \nabla) \frac{\hat{\mathbf{z}}}{r^2} \right]_x = \nabla' \cdot \left[\frac{(x - x')}{r^3} \mathbf{J} \right]$$

- Luego, usando el teorema de la divergencia:

-
- $$\int_V \nabla' \cdot \left[\frac{(x - x')}{r^3} \mathbf{J} \right] d\tau' = \oint_S \frac{(x - x')}{r^3} \mathbf{J} \cdot d\mathbf{a}'$$
-

- Tomando una superficie lo suficientemente grande, se tiene que contiene toda la corriente, por lo que $\mathbf{J}=0$ en la frontera. Luego, este término no contribuye al rotor.

-

- Finalmente:

-
- $$\nabla \times \mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \mathbf{J}(\mathbf{r}') 4\pi \delta^3(\mathbf{r} - \mathbf{r}') d\tau' = \mu_0 \mathbf{J}(\mathbf{r})$$
-

- Ecuación conocida como la Ley de Ampère

-
- $$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = \mu_0 I_{\text{enc.}}$$
-

- Para el signo de la corriente, teniendo en cuenta el loop, se debe usar la regla de la mano derecha.

-

- Ejemplo: usando la ley de ampere, encuentre el campo magnético a una distancia s de un alambre.

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{l} = B \oint dl = B2\pi s = \mu_0 I_{\text{enc}} = \mu_0 I,$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi s}.$$