

# Lei de Biot-Savart e Lei de Ampère

Fenômenos Eletromagnéticos

*Prof. Eduardo Gregores (646-3)*

**UFABC**

# Lei de Biot-Savart e Lei de Ampère

- Lei de Biot-Savart
- Força Magnética Entre Dois Condutores Carregados
- Lei de Ampère
- O Campo Magnético de um Solenóide
- Magnetismo na Matéria

# A Lei de Biot-Savart

- O campo magnético é perpendicular à corrente e à distância ao condutor.
- O campo é inversamente proporcional ao quadrado da distância ao condutor.
- O campo é proporcional à corrente.

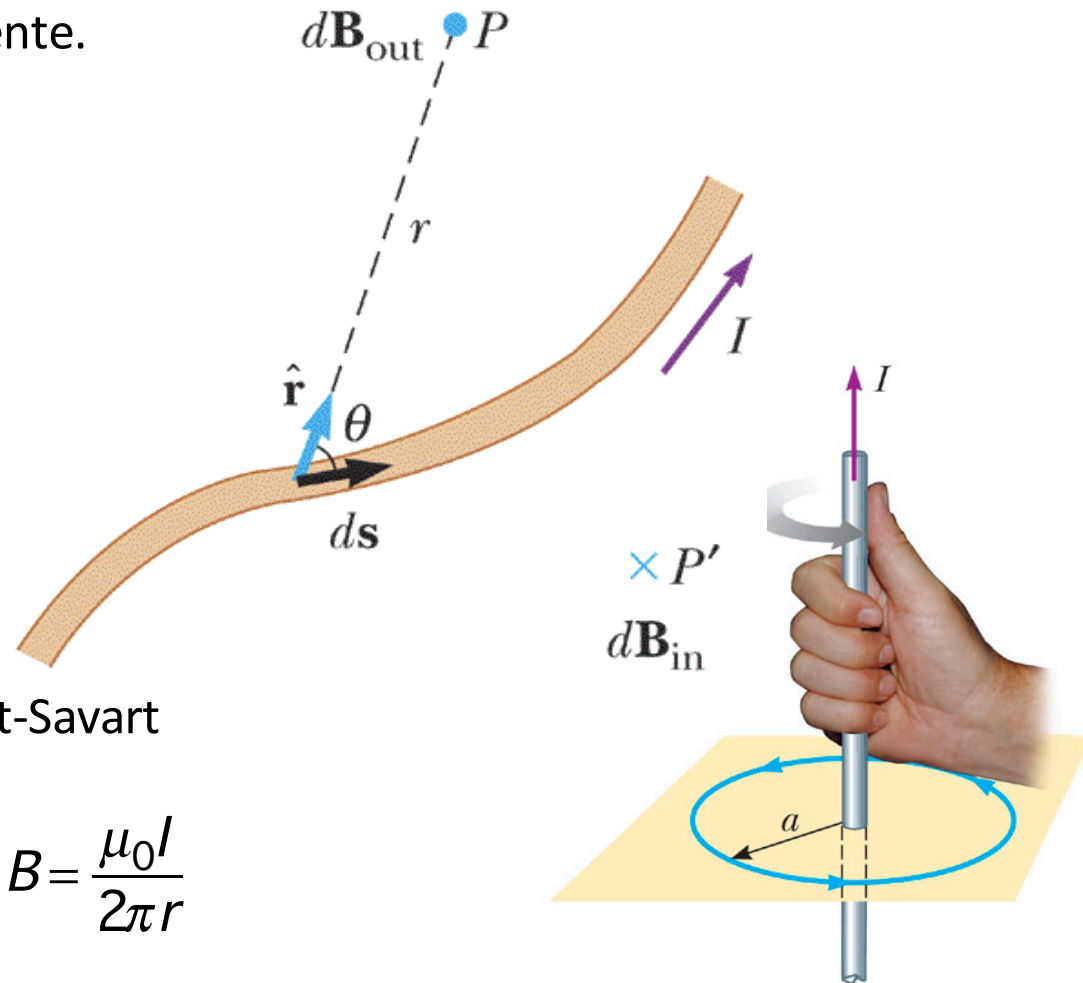
$$d\mathbf{B} = k_m \frac{I d\mathbf{s} \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} k_m \rightarrow \text{constante magnética} \\ k_m = 10^{-7} \text{ T.m/A (S.I.)} \\ \mu_0 \rightarrow \text{permeabilidade do vácuo} \end{array} \right.$$

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

$$\boxed{d\mathbf{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I d\mathbf{s} \times \hat{\mathbf{r}}}{r^2}} \rightarrow \text{Lei de Biot-Savart}$$

- Fio de comprimento infinito  $\rightarrow B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$



## Exemplo 01: Campo Magnético no Eixo de uma Espira Circular

Considere uma espira circular de raio  $R$  localizada no plano  $xy$  e conduzindo uma corrente constante  $I$ . Calcule o campo magnético em um ponto axial  $P$  a uma distância  $x$  do centro da espira.

▷ Lei de Biot-Savart  $\rightarrow dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{|ds \times \hat{r}|}{r^2}$

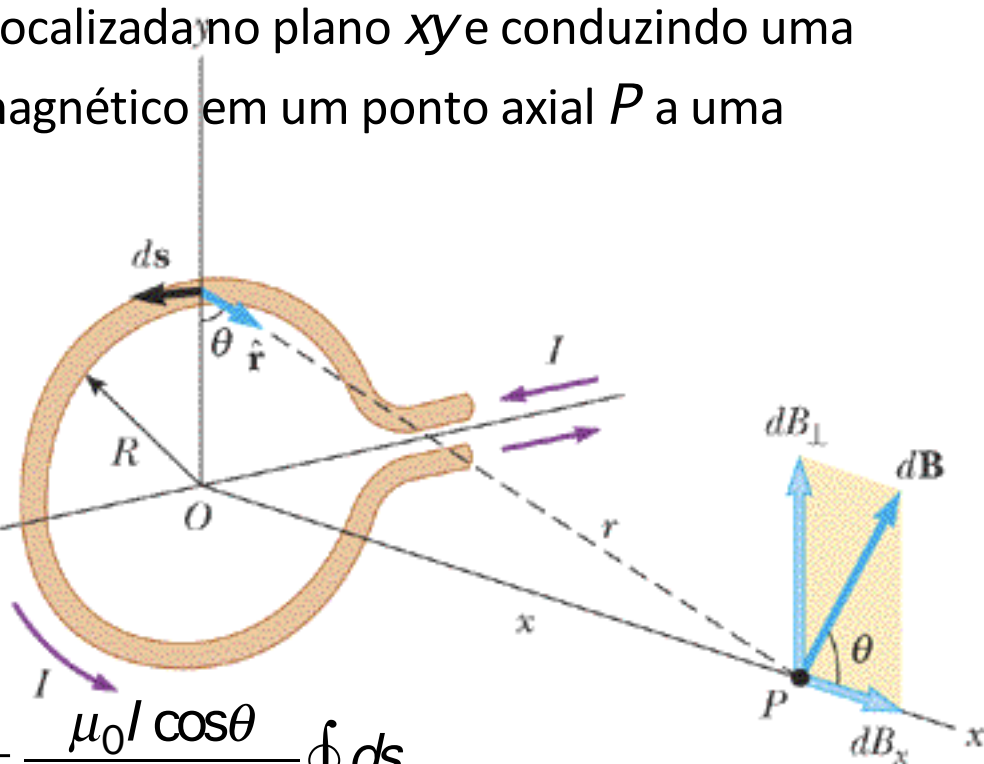
$$\begin{cases} |\hat{r}| = 1 \\ r^2 = x^2 + R^2 \end{cases} \Rightarrow dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{ds}{x^2 + R^2}$$

▷ Simetria  $\rightarrow B_{\perp} = 0 \Rightarrow \mathbf{B} = B_x \hat{i}$

$$\begin{cases} dB_x = dB \cos \theta \\ B_x = \oint dB_x \end{cases} \Rightarrow B_x = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \oint \frac{ds \cos \theta}{x^2 + R^2} = \frac{\mu_0 I \cos \theta}{4\pi (x^2 + R^2)} \oint ds$$

$$\cos \theta = \frac{R}{(x^2 + R^2)^{1/2}} \Rightarrow B_x = \frac{\mu_0 I R}{4\pi (x^2 + R^2)^{3/2}} \oint ds$$

$$\oint ds = 2\pi R \Rightarrow \boxed{\mathbf{B} = \frac{\mu_0 I R^2}{2(x^2 + R^2)^{3/2}} \hat{i}}$$



# Força Magnética entre dois Condutores Paralelos

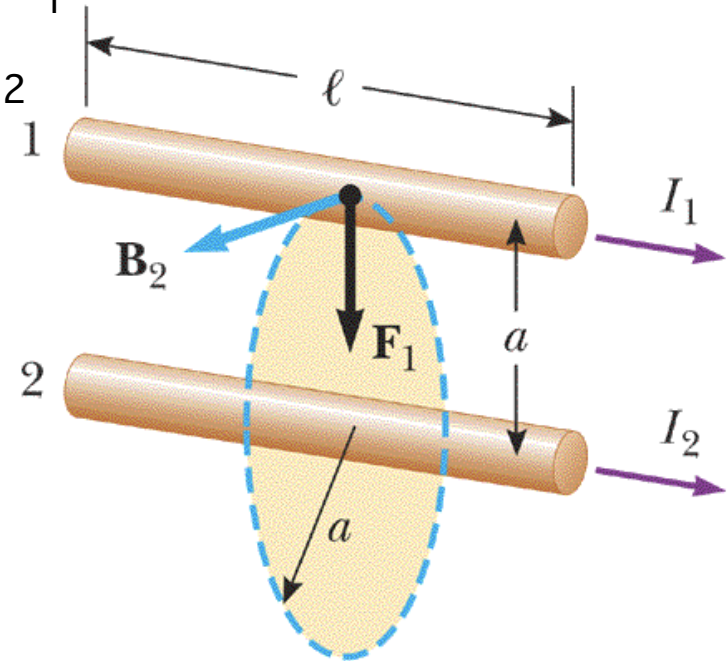
$\left\{ \begin{array}{l} \vec{F}_1 \rightarrow \text{Força que age sobre o condutor da corrente } I_1 \\ \vec{B}_2 \rightarrow \text{Campo gerado pelo condutor da corrente } I_2 \end{array} \right.$

$$\vec{F}_B = I \vec{l} \times \vec{B} \Rightarrow F_1 = I_1 l B_2$$

$$B_2 = \frac{\mu_0 I_2}{2\pi a} \Rightarrow F_1 = \frac{\mu_0 I_1 I_2 l}{2\pi a}$$

$\frac{F}{l} \rightarrow \text{Força por unidade de comprimento}$

$$\frac{F_1}{l} = \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi a} = \frac{F_2}{l} \Rightarrow \boxed{\frac{F}{l} = \frac{\mu_0}{2\pi} \frac{I_1 I_2}{a}}$$



- Condutores paralelos com correntes na mesma direção se atraem.
- Condutores paralelos com correntes em direções opostas se repelem.
- Redefinição de Unidade de Corrente no SI (A): Um (1) Ampere é a medida da corrente elétrica que ao passar em dois condutores separados a uma distância de 1 metro causa uma força de  $2 \times 10^{-7} \text{ N}$  entre eles para cada metro de condutor.

# Lei de Ampère

- Equivalente da Lei de Gauss para o caso do Magnetismo
- Caso particular: Campo Magnético ao redor de um condutor:

$$\mathbf{B} \parallel d\mathbf{s} \Rightarrow \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B ds$$

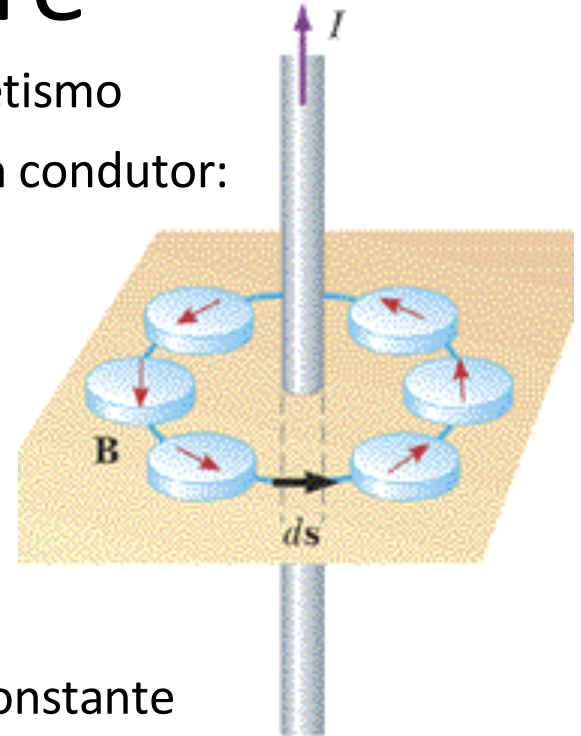
$B$  é constante ao longo do círculo de raio  $r$

$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B \oint ds = B 2\pi r$$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \Rightarrow \boxed{\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 I}$$

LEI DE AMPÈRE

- Válida em qualquer caso em que a corrente seja constante
- A integral do campo magnético em uma trajetória fechada é proporcional à corrente elétrica que passa pela área delimitada por esse circuito fechado.
- Especialmente útil nos casos que:
  - O campo magnético é constante ao longo da trajetória  $\rightarrow \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B \cdot ds$
  - O campo é tangencial à trajetória  $\rightarrow \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B ds$
  - O campo magnético é perpendicular à trajetória  $\rightarrow \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = 0$



## Exemplo 02: O Campo Magnético criado por um fio longo conduzindo corrente

Um fio longo e reto de raio  $R$  conduz uma corrente constante  $I_0$  que está uniformemente distribuída na seção transversal do fio. Calcule o campo magnético a uma distância  $r$  do centro do fio nas regiões  $r \geq R$  e  $r < R$ .

▷ Simetria Cilíndrica  $\rightarrow \begin{cases} \mathbf{B} \parallel d\mathbf{s} \\ \mathbf{B} \equiv \mathbf{B}(r) \end{cases} \Rightarrow \oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B \oint ds = \mu_0 I$

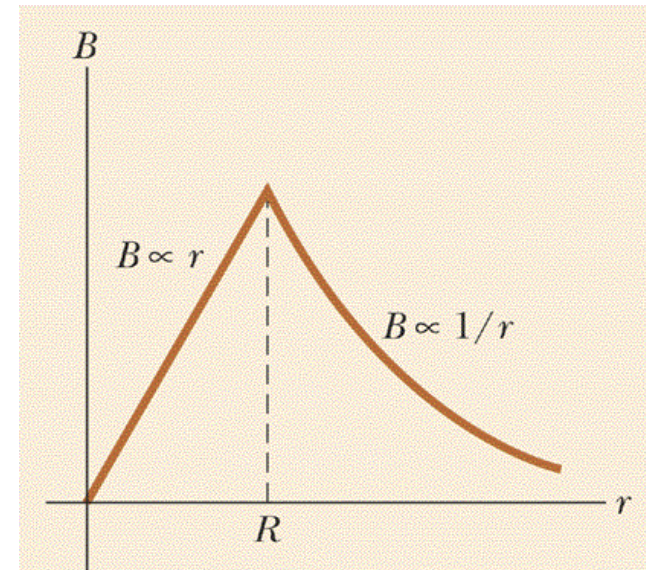
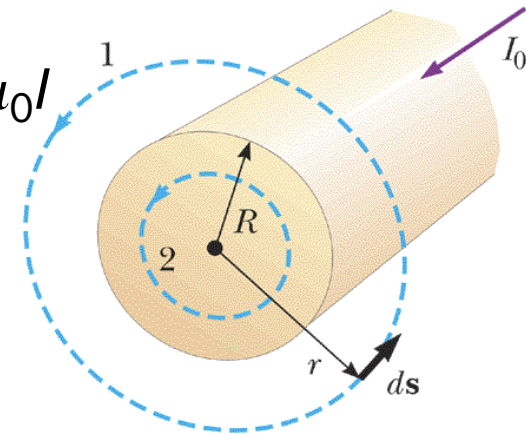
▷ Região  $r \geq R$ :

$$\oint ds = 2\pi r \Rightarrow B 2\pi r = \mu_0 I_0 \Rightarrow \boxed{B = \frac{\mu_0 I_0}{2\pi} \frac{1}{r}}$$

▷ Região  $r < R$ :

$$\frac{I}{I_0} = \frac{\pi r^2}{\pi R^2} \Rightarrow I = \frac{r^2}{R^2} I_0$$

$$\oint ds = 2\pi r \Rightarrow B 2\pi r = \mu_0 \frac{r^2}{R^2} I_0 \Rightarrow \boxed{B = \frac{\mu_0 I_0}{2\pi R^2} r}$$



### Exemplo 03: O Campo Magnético formado por uma Bobina Toroidal

Calcule o campo magnético a uma distância  $r$  do centro de uma bobina toroidal raio  $a$  com  $N$  espiras quando uma corrente  $I$  percorre as espiras.

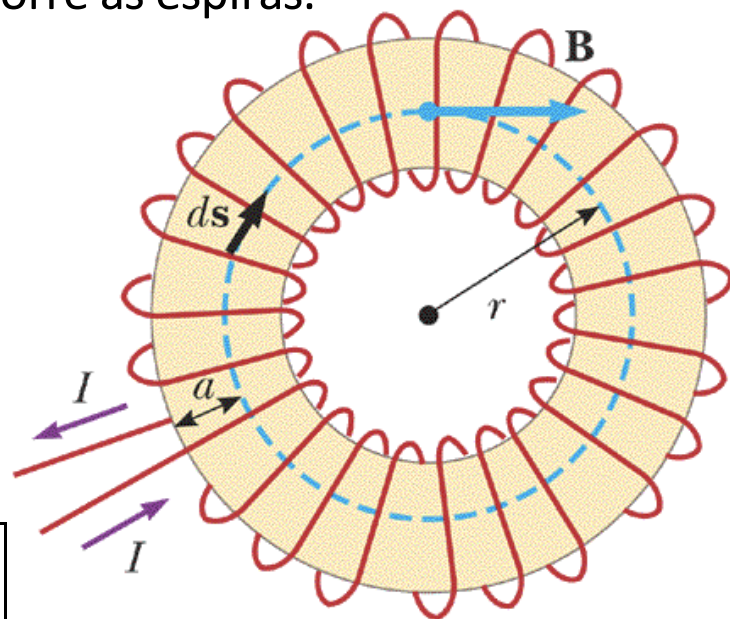
▷ Lei de Ampere  $\rightarrow \oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 I_A$

Simetria  $\Rightarrow \begin{cases} B = \text{cte sobre círculo de raio } r \\ \mathbf{B} \parallel d\mathbf{s} \Rightarrow \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B ds \end{cases}$

$$\begin{cases} \oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = B \oint ds \Rightarrow B \oint ds = \mu_0 NI \\ I_A = NI \end{cases}$$

$$\oint ds = 2\pi r \Rightarrow B 2\pi r = \mu_0 NI \Rightarrow$$

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





# O Campo Magnético de um Solenóide

- Solenóide  $\rightarrow$  Fio longo enrolado em forma de hélice
- Campo magnético uniforme no interior do solenóide ideal
- Campo magnético nulo no exterior do solenóide

▷ Lei de Ampere:  $\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \mu_0 I_A$

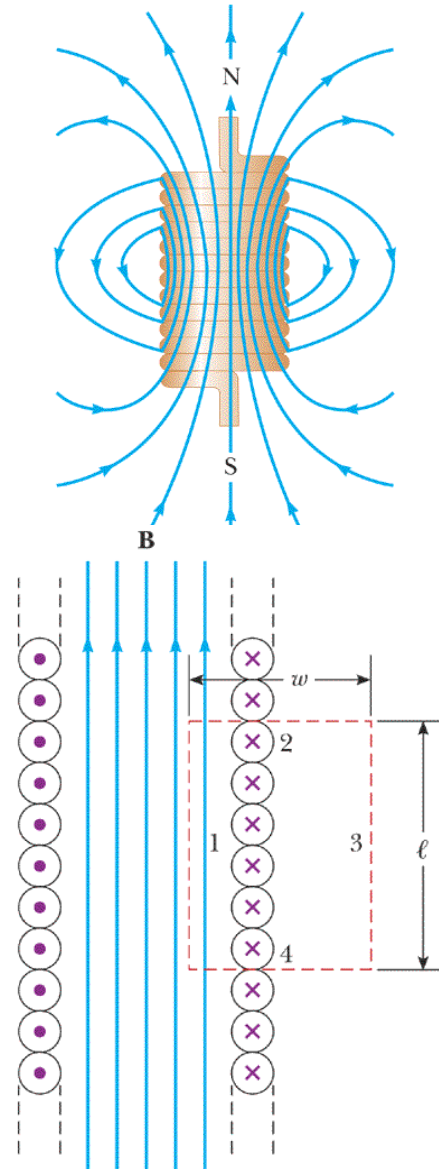
$$\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s} = \int \mathbf{B}_1 \cdot d\mathbf{s}_1 + \underbrace{\int \mathbf{B}_2 \cdot d\mathbf{s}_2}_{\mathbf{B}_2 \perp d\mathbf{s}_2 = 0} + \underbrace{\int \mathbf{B}_3 \cdot d\mathbf{s}_3}_{B_3 = 0} + \underbrace{\int \mathbf{B}_4 \cdot d\mathbf{s}_4}_{\mathbf{B}_4 \perp d\mathbf{s}_4 = 0}$$

$$\mathbf{B}_1 \parallel d\mathbf{s}_1 \Rightarrow \int \mathbf{B}_1 \cdot d\mathbf{s}_1 = \int B_1 ds_1 \Rightarrow \int B_1 ds_1 = \mu_0 I_A$$

$$B_1 = \text{cte} = B \Rightarrow \int B_1 ds_1 = B \int ds = Bl$$

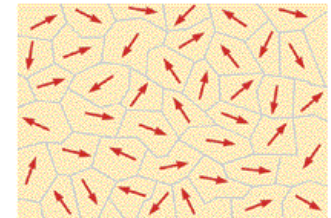
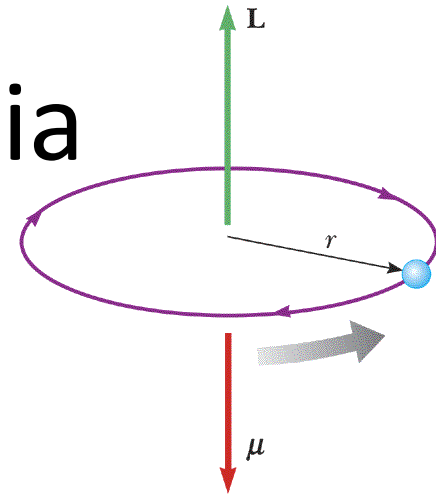
$$I_A = NI \Rightarrow Bl = \mu_0 NI \Rightarrow B = \frac{N}{l} \mu_0 I \Rightarrow \boxed{B = n \mu_0 I}$$

$n \rightarrow$  densidade de espiras  $\left(n = \frac{N}{l}\right)$

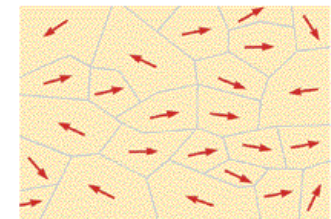


# Magnetismo na Matéria

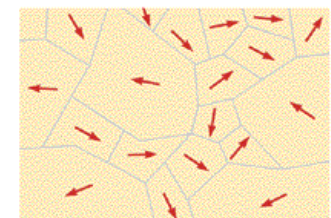
- Campos magnéticos no material
  - Movimento orbital dos elétrons
  - Movimento de rotação dos elétrons (spin)
- Materiais Ferromagnéticos
  - Spins se alinham formando domínios.
  - Campos magnéticos externos aumentam o tamanho dos domínios na direção do campo externo.
  - Agitação térmica desalinha os spins, diminuindo o tamanho dos domínios
  - Ímãs permanentes → Retenção por mais tempo do alinhamento magnético.



(b)



(d)



(c)

(c)