



Programa

Lección 3

El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

- 3.1 Introducción
- 3.2 Propiedades diferenciales del campo magnetostático
- 3.3 Propiedades integrales del campo magnetostático. Teorema de Ampère
- 3.4 El potencial vector
- 3.5 Ecuaciones del potencial vector



Programa

Lección 3

El campo de las corrientes estacionarias.

El campo magnetostático

BIBLIOGRAFÍA

Griffiths	Lección	5
Pomer	Lección	3
Marshall	Lecciones	4 y 5
Reitz –Milford-Christy	Lección	8



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Propiedades diferenciales del campo magnetostático

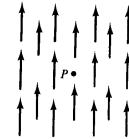
$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{V'} (\vec{J}(\vec{r}') \times \frac{\vec{R}}{R^3}) dv'$$

$$\nabla \vec{B} = \nabla \left(\frac{\mu_0}{4\pi} \int_V (\vec{J}(\vec{r}') \times \frac{\vec{R}}{R^3}) dv' \right)$$

$$\nabla(\vec{A} \times \vec{B}) = \vec{B}(\nabla \times \vec{A}) - \vec{A}(\nabla \times \vec{B}) \quad \frac{\vec{R}}{R^3}(\nabla \times \vec{J}) = 0 \quad \vec{J}(\nabla \times \frac{\vec{R}}{R^3}) = 0$$

$$\nabla \vec{B} = 0$$

Campo solenoidal





El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Propiedades diferenciales del campo magnetostático

$$\nabla \times \vec{B} = \nabla \times \left(\frac{\mu_0}{4\pi} \int_V (\vec{J}(\vec{r}') \times \frac{\vec{R}}{R^3}) dv' \right)$$

$$\nabla \times (\vec{J}(\vec{r}') \times \frac{\vec{R}}{R^3}) = \vec{J}(\vec{r}') \nabla \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) - \frac{\vec{R}}{R^3} \nabla \cdot \vec{J}(\vec{r}') + \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \nabla \right) \cdot \vec{J}(\vec{r}') - (\vec{J} \nabla) \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right)$$

$$\nabla \times (\vec{J}(\vec{r}') \times \frac{\vec{R}}{R^3}) = \left[\nabla \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) \right] \cdot \vec{J} - (\vec{J} \nabla) \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) \quad \nabla \parallel f(R) \Leftrightarrow -\nabla' \parallel f(R)$$

$$-\int [\vec{J}(\vec{r}') \nabla] \frac{\vec{R}}{R^3} dv' = \int [\vec{J}(\vec{r}') \nabla'] \frac{\vec{R}}{R^3} dv'$$



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Propiedades diferenciales del campo magnetostático

$$\int [J_j \partial'_j] \frac{R_i}{R^3} dv' \quad \text{donde se ha hecho uso de la notación} \quad \partial'_j = \frac{\partial}{\partial x'_j}$$

$$\int [J_j \partial'_j] \frac{R_i}{R^3} dv' = \int \partial'_j \left(\frac{J_j R_i}{R^3} \right) dv' - \int (\partial'_j J_j) \frac{R_i}{R^3} dv'$$

$$\int \partial'_j \left(\frac{J_j R_i}{R^3} \right) dv' = \int \frac{R_i}{R^3} J_j dS_j = 0 \quad \vec{J}(\vec{r}') \left[\nabla \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) \right] = 4\pi \vec{J}(\vec{r}) \delta(\vec{R})$$

$$\nabla \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J}(\vec{r})$$



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Propiedades integrales del campo magnetostático.
Teorema de Ampère

$$\nabla \vec{B} = 0$$

$$\int_{S_c} \vec{B} d\vec{S} = \int_V \nabla \vec{B} dv = 0$$

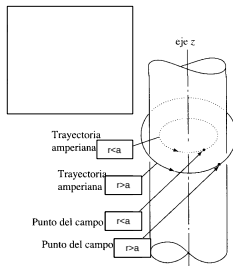


El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Propiedades integrales del campo magnetostático. Teorema de Ampère

$$\nabla \times \vec{B} = m_0 \vec{J}(\vec{r}) \quad \int_S \nabla \times \vec{B} d\vec{S} = m_0 \int_S \vec{J}(\vec{r}) d\vec{S} = m_0 i(C) \quad \boxed{\int_C \vec{B} d\vec{l} = m_0 i(C)}$$

Teorema de Ampère



$$B = \frac{m_0 i}{2\pi r} \quad \vec{B} = \frac{m_0 i(r)}{2\pi r} \vec{u}_j \quad i(r) = \int_0^r J(r') 2\pi r' dr'$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



El campo de las corrientes estacionarias.

El campo magnetostático

El potencial vector

$$\nabla \vec{B} = 0 \quad \nabla(\nabla \cdot \vec{A}) = 0 \quad \boxed{\vec{B} = \nabla \times \vec{A}} \quad \vec{A}' = \vec{A} + \nabla c$$

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{V'} (\vec{J}(\vec{r}') \times \frac{\vec{R}}{R^3}) dv' \quad \nabla \times (a \vec{V}) = a \nabla \times \vec{V} - \vec{V} \times \nabla a$$

$$\nabla \times \left(\frac{1}{R} \vec{J} \right) = \frac{1}{R} \nabla \times \vec{J} - \vec{J} \times \nabla \frac{1}{R} = 0 + \vec{J} \times \frac{\vec{R}}{R^3}$$

$$\boxed{\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{r}')}{R} dv'} \quad \nabla \cdot \vec{A} = 0$$



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Ecuaciones del potencial vector

$$\nabla \times \vec{B} = \nabla \times (\nabla \times \vec{A}) = \nabla (\nabla \cdot \vec{A}) - \Delta \vec{A} = m_0 \vec{J} \quad \nabla (\nabla \cdot \vec{A}) - \Delta \vec{A} = m_0 \vec{J}$$

$$\Delta \vec{A} = -m_0 \vec{J}$$

$$\vec{A} = \frac{m_0}{4\pi} \int \frac{d\vec{l}'}{R}$$

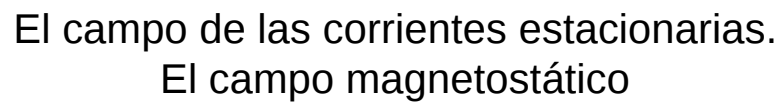
$$\int_{S_a} \nabla \times \vec{V} \cdot d\vec{S} = \oint \vec{V} \cdot d\vec{l} \quad \vec{V} = \vec{u} f \quad \oint f \cdot d\vec{l} = \int_{S_a} d\vec{S} \times \nabla f$$

$$f = \frac{1}{R}$$

$$\vec{A} = \frac{m_0}{4\pi} \int d\vec{S}' \times \nabla' \left(\frac{1}{R} \right) = \frac{m_0}{4\pi} \int d\vec{S}' \times \frac{\vec{R}}{R^3}$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo


$$B \neq f(z, j)$$


$$B_j$$

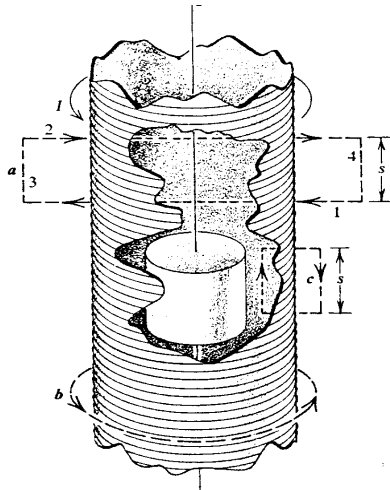
$$B_z$$

Electromagnetismo



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Solenoide infinito



$$\int_{SC} \vec{B} d\vec{S} = 0 = \int_v \nabla \cdot \vec{B} dv$$

$$\vec{B} d\vec{S} \Big|_{Clat.} = B_r dS = 0 = 2\pi l r B_r$$

$$B_r = 0$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Solenoides infinitos

$$\nabla \times \vec{B} = 0$$

$$\vec{u}_r \left(\frac{1}{r} \frac{\partial B_z}{\partial \phi} - \frac{\partial B_\phi}{\partial z} \right) + \vec{u}_\phi \left(\frac{\partial B_r}{\partial z} - \frac{\partial B_z}{\partial r} \right) + \vec{u}_z \frac{1}{r} \left(\frac{\partial}{\partial r} (r B_\phi) - \frac{\partial B_r}{\partial \phi} \right)$$

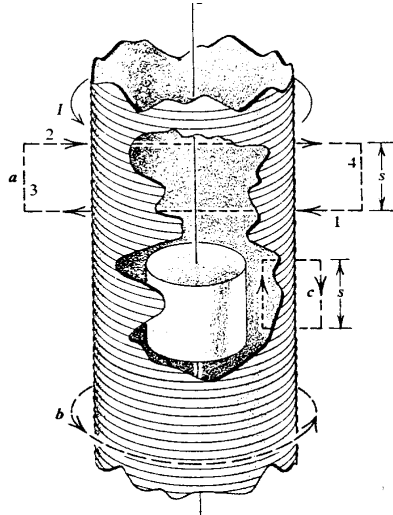
$$\frac{\partial B_z}{\partial r} = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial r} (r B_\phi) = 0$$



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Solenoides infinitos



$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = 0$$

$$B_r = 0$$

$$B_z(3) = B_z(4)$$

$$B_z S_1 = B_z S_2$$

$$B_z = 0$$

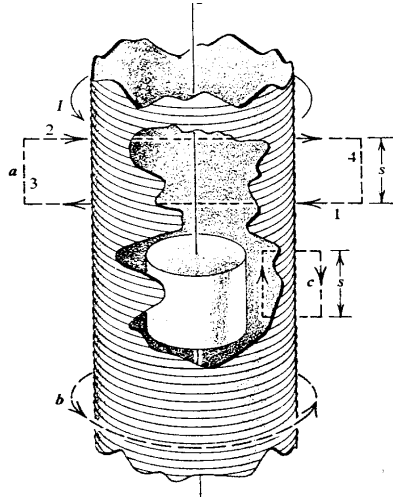
V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Solenoides infinitos



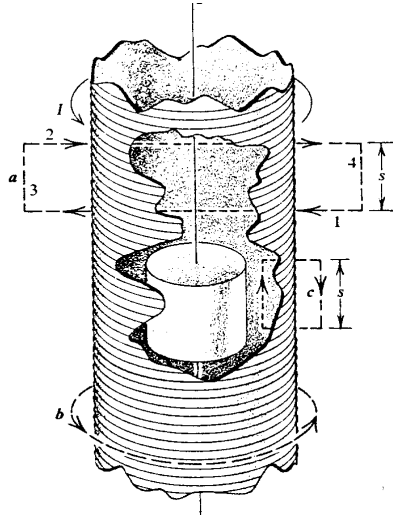
$$\oint \vec{B} d\vec{l} = 0$$

$$B_j = 0$$



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Solenoides infinito



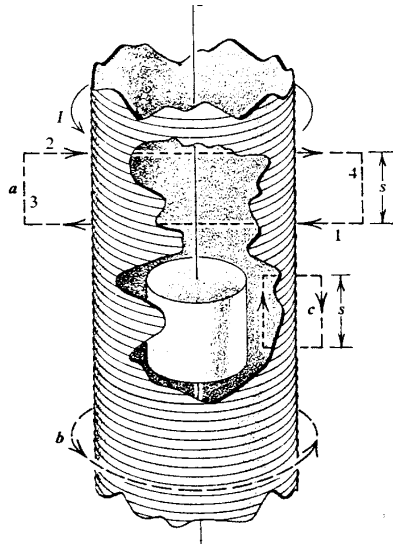
$$\oint \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 \frac{n}{L} I l = B_z l$$

$$B_z = \mu_0 \frac{n}{L} I$$



El campo de las corrientes estacionarias. El campo magnetostático

Solenoides infinitos



$$\oint \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 I = 2\pi r B_j$$

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

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo