



Programa

Lección 5

Desarrollo multipolar del potencial vector-. Las fuentes puntuales del campo magnetostático

- 5.1 Introducción
- 5.2 Desarrollo multipolar del potencial vector correspondiente a una distribución de corrientes
- 5.3 Multipolos magnéticos
- 5.4 El dipolo magnético puntual. Introducción del potencial escalar en magnetostática
- 5.5 Distribuciones de dipolos

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Programa

Lección 5

Desarrollo multipolar del potencial vector-. Las fuentes puntuales del campo magnetostático

BIBLIOGRAFÍA

Griffiths	Lección	5
Jackson	Lección	5
Pomer	Lección	5
Wangness	Lección	20

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

Desarrollo multipolar del potencial vector
correspondiente a una distribución de corrientes

$$\vec{A} = \frac{\mathbf{m}_0}{4\mathbf{p}} \int_{v'} \frac{\vec{J}(\vec{r}')}{R} dv'$$

$$\vec{A} = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \int_{S'} d\vec{S}' x \frac{\vec{R}}{R^3}$$

$$\vec{A} = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \int_{S'} d\vec{S}' x \left(\frac{\vec{r}}{r^3} + \dots \right) = \left(\frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \int_{S'} d\vec{S}' \right) x \frac{\vec{r}}{r^3} + \dots$$

Otra posibilidad

$$\vec{A} = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \oint \frac{1}{R} d\vec{l}$$
$$\frac{1}{R} = \frac{1}{r} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{r'}{r} \right)^n P_n (\cos \mathbf{q})$$

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{1}{r^{n+1}} \right) \oint r'^n P_n (\cos \mathbf{q}) d\vec{l}$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático

Multipolos magnéticos

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \left(\frac{1}{r} \oint d\vec{l} + \frac{1}{r^2} \oint r' \cos \mathbf{q} \, d\vec{l} + \frac{1}{r^3} \oint r'^2 \left(\frac{3}{2} \cos^2 \mathbf{q} - \frac{1}{2} \right) d\vec{l} + \dots \right)$$

Termino monopolar

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \left(\frac{1}{r} \oint d\vec{l} \right) = 0$$

Término dipolar

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \left(\frac{1}{r^2} \oint r' \cos \mathbf{q} \, d\vec{l} \right) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \left(\frac{1}{r^3} \oint (\vec{r} \cdot \vec{r}') \, d\vec{l} \right)$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

Multipolos magnéticos

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \left(\frac{1}{r^2} \oint r' \cos q d\vec{l} \right) = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \left(\frac{1}{r^3} \oint (\vec{r} \cdot \vec{r}') d\vec{l} \right)$$
$$d\vec{l} = d\vec{r}'$$
$$(\vec{r} \cdot \vec{r}') d\vec{r}'$$

$$d[(\vec{r} \cdot \vec{r}') \vec{r}'] = (\vec{r} d\vec{r}') \vec{r}' + (\vec{r} \vec{r}') d\vec{r}' \quad \oint d[(\vec{r} \cdot \vec{r}') \vec{r}'] = 0 \quad \oint (\vec{r} d\vec{r}') \vec{r}' = - \oint (\vec{r} \vec{r}') d\vec{r}'$$

$$\vec{r} \cdot x \oint (\vec{r} \cdot x d\vec{r}') = \oint \vec{r}' (\vec{r} \cdot d\vec{r}') - d\vec{r}' (\vec{r} \cdot \vec{r}') = -2 \oint (\vec{r} \cdot \vec{r}') d\vec{r}'$$

$$\oint (\vec{r} \cdot \vec{r}') d\vec{l} = -\frac{1}{2} \vec{r} \cdot x \oint (\vec{r}' \cdot x d\vec{l}) \quad \vec{A} = \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p} r^3} \left[-\frac{1}{2} \vec{r} \cdot x \oint (\vec{r}' \cdot x d\vec{l}) \right]$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



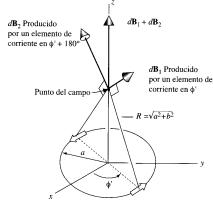
Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

Multipolos magnéticos

$$\vec{m} = \frac{i}{2} \oint (\vec{r}' x d\vec{l}) \quad \text{Momento dipolar magnético}$$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi r^3} [\vec{m} x \vec{r}]$$

Si la espira es plana



$$d\vec{S} = \frac{1}{2} \vec{r} x d\vec{l}$$

$$\vec{m} = i \int_{S'} d\vec{S}' \quad \vec{m} = i \vec{S}$$

Generalización para una distribución de corrientes $\vec{m} = \frac{1}{2} \int_{V'} \vec{r}' x \vec{J}(\vec{r}') dv'$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

¿Depende del origen?

$$\vec{m}' = \frac{i}{2} \oint (\vec{r}'' x d\vec{l}) = \frac{i}{2} \oint (\vec{a} x d\vec{l}) + \frac{i}{2} \oint (\vec{r}' x d\vec{l}) = \frac{i}{2} \vec{a} x \oint d\vec{l} + \vec{m} = \vec{m}$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

El dipolo magnético puntual. Introducción del
potencial escalar en magnetostática

$$\vec{A} = \lim_{\text{dim} \rightarrow 0} \frac{\mathbf{m}_0 i}{4\mathbf{p}} \int d\vec{S}' x \frac{\vec{R}}{R^3} = \frac{\mathbf{m}_0 \vec{m} x \vec{r}}{4\mathbf{p} r^3} \quad \vec{A} = \frac{\mathbf{m}_0 \vec{m} x \vec{R}}{4\mathbf{p} R^3}$$

$$\nabla_x \left(\frac{\vec{m} x \vec{R}}{R^3} \right) = \vec{m} \left[\nabla \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) \right] - (\vec{m} \nabla) \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) - (\vec{m} \nabla) \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) = \frac{3(\vec{m} \vec{R}) \vec{R} - R^2 \vec{m}}{R^5} - \frac{4\mathbf{p}}{3} \vec{m} \mathbf{d}(\vec{R})$$

$$\nabla \left(\frac{\vec{R}}{R^3} \right) = 4\mathbf{p} \mathbf{d}(\vec{R}) \quad \vec{B} = \frac{\mathbf{m}_0}{4\mathbf{p}} \frac{3(\vec{m} \vec{R}) \vec{R} - R^2 \vec{m}}{R^5} + \frac{2\mathbf{m}_0}{3} \vec{m} \mathbf{d}(\vec{R})$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

El dipolo magnético puntual. Introducción del
potencial escalar en magnetostática

$$\nabla_x \vec{B} = 0 \quad \text{si } \vec{R} \neq 0$$

$$\nabla_x \vec{B} = \mathbf{m}_0 \vec{m} x \nabla \mathbf{d}(\vec{R}) \quad \text{si } \vec{R} = 0$$

$$\vec{B} = -\mathbf{m}_0 \nabla \mathbf{f}_m \quad \text{si } R \neq 0$$

$$\mathbf{f}_m = \frac{\vec{m} \vec{R}}{4\pi R^3} \quad \text{si } R \neq 0$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo



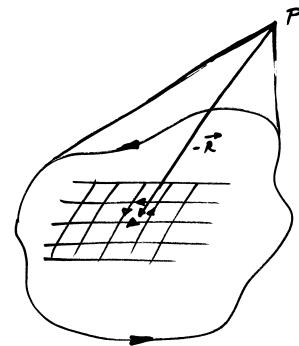
Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

Generalización:

Ya que toda corriente puede ponerse como superposición vectorial de dipolos infinitesimales...

$$\vec{m} = \frac{i}{2} \oint (\vec{r}' x d\vec{l}) \quad \vec{m} = i \int_{S'} d\vec{S}'$$

$$\mathbf{f}_m(\vec{r}) = \frac{i}{4\mathbf{p}} \int_{S'} \frac{\vec{R} d\vec{S}'}{R^3} = -\frac{i\Omega}{4\mathbf{p}}$$





Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

Distribuciones de dipolos

$$\vec{M} = \frac{d\vec{m}}{dv} \quad \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{v'} \frac{\vec{M}(\vec{r}') \times \vec{R}}{R^3} dv' \quad \vec{M} \times \frac{\vec{R}}{R^3} = \vec{M} \times \nabla' \left(\frac{1}{R} \right) = -\nabla' \times \left(\frac{\vec{M}}{R} \right) + \frac{\nabla' \times \vec{M}}{R}$$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{v'} \frac{\nabla' \times \vec{M}(\vec{r}')}{R} dv' + \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{S'} \frac{\vec{M}(\vec{r}') \times d\vec{S}'}{R} \quad \vec{J}_M = \nabla \times \vec{M} \quad \vec{K}_M = \vec{M} \times \vec{n}$$

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{v'} \frac{\vec{J}_M}{R} dv' + \frac{\mu_0}{4\pi} \int_{S'} \frac{\vec{K}_M}{R} dS'$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetismo

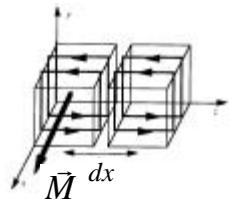


Desarrollo multipolar del potencial vector. Las fuentes puntuales del campo magnetostático.

Distribuciones de dipolos

$$\mathbf{r}_M = -\nabla \vec{M}$$

$$\mathbf{s}_M = \vec{M} \hat{n}$$



$$\vec{M} = \frac{di \, dS}{dv} \vec{k} = \frac{di}{dz} \vec{k}$$

$$di = M \, dz = (\vec{M} \times \vec{n}) \, dz (-\vec{j})$$

V. Muñoz Sanjosé

Electromagnetism