

# Devanado esférico

## AMPLIACIÓN DE FÍSICA II

### Introducción

Se incluye este problema dado su especial interés como medio de creación de una inducción magnética uniforme en un volumen esférico. Se resuelve con carácter previo una integral y se aborda a continuación el problema propiamente dicho.

### Previo

Como preparación al problema enunciado más adelante, se procede a calcular la integral

$$J(P) = \iint_{\Sigma} \frac{1}{r} dS$$

extendida sobre una superficie esférica de radio  $R$ , centrada en el origen y con su elemento de área orientado hacia el exterior, siendo  $r$  la distancia desde  $P$  al punto de la superficie esférica donde se integra.

En primer lugar, se elige el eje  $z$  tal que  $OP = ak$ ,  $a \geq 0$  de modo que, por simetría  $J = I\mathbf{k}$  donde

$$I = R^2 \int_0^{2\pi} \left( \int_0^{\pi} \frac{\text{sen } \theta \cos \theta}{\sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta}} d\theta \right) d\varphi$$

$$I = 2\pi R^2 \int_0^{\pi} \frac{\text{sen } \theta \cos \theta}{\sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta}} d\theta$$

$$I = 2\pi R^2 I'$$

donde

$$I' = \int_0^{\pi} \frac{\text{sen } \theta \cos \theta}{\sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta}} d\theta$$

Para calcular  $I'$  se procede a una integración por partes

$$u = \cos \theta \Rightarrow du = -\text{sen } \theta d\theta$$

$$dv = \frac{\text{sen } \theta d\theta}{\sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta}} \Rightarrow v = \frac{1}{aR} \sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta}$$

con lo que

$$I' = \left( \frac{1}{aR} \cos \theta \sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta} \right)_0^\pi + \frac{1}{aR} \int_0^\pi \sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta} \operatorname{sen} \theta d\theta$$

$$I' = \left( \frac{1}{aR} \cos \theta \sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta} \right)_0^\pi + \frac{1}{aR} \int_0^\pi \sqrt{R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta} \operatorname{sen} \theta d\theta$$

$$I' = -\frac{1}{aR} (|R+a| - |R-a|) + \frac{1}{3a^2R^2} \left( \sqrt{(R^2 + a^2 - 2aR \cos \theta)^3} \right)_0^\pi$$

$$I' = -\frac{1}{aR} (|R+a| - |R-a|) + \frac{1}{3a^2R^2} (|R+a|^3 - |R-a|^3)$$

Para proseguir se distinguen dos casos

1.-  $a \leq R$  En este caso  $|R-a| = R-a$  con lo que

$$I' = -2\frac{1}{R} + \frac{1}{3a^2R^2} (a^3 + 3a^2R + 3R^2a + R^3 - (R^3 - 3R^2a + 3Ra^2 - a^3))$$

$$I' = \frac{2a}{3R^2}$$

y

$$\mathbf{J} = \frac{4\pi}{3} \mathbf{OP}$$

2.-  $a > R$  En este caso  $|R-a| = a-R$  con lo que

$$I' = -2\frac{1}{R} + \frac{1}{3a^2R^2} (a^3 + 3a^2R + 3R^2a + R^3 + (R^3 - 3R^2a + 3Ra^2 - a^3))$$

$$I' = \frac{2R}{3a^2}$$

y

$$\mathbf{J} = \frac{4\pi R^3}{3|\mathbf{OP}|^3} \mathbf{OP} = \frac{V}{|\mathbf{OP}|^3} \mathbf{OP}$$

## Problema

Una densidad de corriente superficial definida en cada punto  $A$  de una superficie esférica de radio  $R$  y centro  $O$  está definida por la expresión

$$\boldsymbol{\lambda} = \lambda \mathbf{k} \times \frac{\mathbf{OA}}{|\mathbf{OA}|}$$

donde  $\mathbf{k}$  es el vector unitario de un sistema de referencia ortonormal con origen en  $O$ .

Se desea obtener la inducción magnética en puntos situados en el interior y el exterior de la superficie esférica.

## Solución:

$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0 \lambda \mathbf{k}}{4\pi} \times \oint \frac{\mathbf{g}}{r} dS$$

donde

$$\mathbf{g} = \frac{\mathbf{OA}}{|\mathbf{OA}|}$$

es un vector unitario normal a la superficie esférica y dirigido hacia el exterior.

$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0 \lambda \mathbf{k}}{4\pi} \times \oint \frac{1}{r} dS$$

1.- Punto en el interior En este caso

$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0 \lambda}{3} \mathbf{k} \times \mathbf{OP} = \frac{\mu_0 \lambda}{3} \rho \mathbf{u}_\varphi$$

y la inducción es

$$\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}$$

$$\mathbf{B} = \frac{2}{3} \mu_0 \lambda \mathbf{k}$$

2.- Punto en el exterior

$$\mathbf{A} = \frac{\mu_0 \lambda R^3}{3r^3} \rho \mathbf{u}_\varphi$$

el rotacional vale

$$\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A} = \frac{1}{\rho} \left( \frac{\partial \rho A_\varphi}{\partial \rho} \mathbf{k} - \frac{\partial \rho A_\varphi}{\partial z} \mathbf{u}_\rho \right)$$

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 \lambda R^3}{3\rho} ()$$

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 \lambda R^3}{3} \left[ \frac{3(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{1}{r^3} \mathbf{k} \right]$$

$$\mathbf{B} = \frac{\mu_0 \lambda V}{4\pi} \left[ \frac{3(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{1}{r^3} \mathbf{k} \right]$$

que equivale al campo creado por una distribución de momentos magnéticos de densidad volumínica

$$\mathbf{M} = \lambda \mathbf{k}$$