

Problema:

Esfera de radio r , cargada uniformemente con densidad (volumétrica) de carga ρ . Calcular el campo eléctrico **sin usar la Ley de Gauss**.

Solución:

$$\text{Campo Eléctrico: } \vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \rho(\vec{r}') \frac{\vec{r} - \vec{r}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} dV'$$

$$\text{Potencial electrostático: } \varphi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint_V \frac{\rho(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} dV'$$

En primer lugar escogemos un buen sistema de referencia, con su origen en el centro de la esfera. Por simplicidad calcularemos el potencial (para derivarlo después), y solamente en el eje z para z positivo; ergo, $\vec{r} = z\hat{z}$, que por la geometría del problema es fácil extender a $\vec{r} = r\hat{r}$. Entonces:

$$\vec{r} = z\hat{z}$$

(Integramos en coordenadas esféricas)

$$\vec{r}' = \sin(\theta') \cos(\phi') \hat{x} + \sin(\theta') \sin(\phi') \hat{y} + \cos(\theta') \hat{z} = r' \hat{r}(\theta', \phi'), \quad \theta' \in [0, \pi], \phi' \in [0, 2\pi]$$

$$|\vec{r} - \vec{r}'|^2 = |\vec{r}|^2 + |\vec{r}'|^2 - 2\vec{r} \cdot \vec{r}' = z^2 + r'^2 - 2zr' \cos(\theta')$$

$$dV' = r'^2 \sin(\theta') dr' d\theta' d\phi'$$

$$\begin{aligned} \varphi(z\hat{z}) &= \frac{\rho}{4\pi\epsilon_0} \int_0^R \int_0^\pi \int_0^{2\pi} \frac{r'^2 \sin(\theta')}{\sqrt{z^2 + r'^2 - 2zr' \cos(\theta')}} d\phi' d\theta' dr' = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \int_0^R \int_0^\pi \frac{r'^2 \sin(\theta')}{\sqrt{z^2 + r'^2 - 2zr' \cos(\theta')}} d\theta' dr' \\ &= \frac{\rho}{2\epsilon_0} \int_0^R \frac{r'}{z} \sqrt{z^2 + r'^2 - 2zr' \cos(\theta')} \Big|_0^\pi dr' = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \int_0^R \frac{r'}{z} \left(\sqrt{z^2 + r'^2 + 2zr'} - \sqrt{z^2 + r'^2 - 2zr'} \right) dr' \\ &= \frac{\rho}{2\epsilon_0 z} \left(\int_0^R r' |z + r'| dr' - \int_0^R r' |z - r'| dr' \right) \end{aligned}$$

Tenemos dos cuadrados de binomio dentro de las raíces. Recordar que en general $\sqrt{x^2} = |x|$. Como r' es positivo y asumimos que z es positivo, entonces $|z + r'| = z + r'$.

$$\int_0^R r' (z + r') dr' = \frac{zR^2}{2} + \frac{R^3}{3}$$

A partir de ahora, hay que ponerse en casos según z sea mayor o menor que el radio de la esfera (Es decir, si estamos midiendo el potencial fuera o dentro de ella):

•Caso $z > R$: Obviamente $|z - r'| = z - r'$ para todo $r' \in [0, R]$:

$$\int_0^R r'(z - r') \, dr' = \frac{zR^2}{2} - \frac{R^3}{3} \Rightarrow \varphi(z\hat{z}) = \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0 z}$$

•Caso $0 < z < R$: En este caso, el valor de $|z - r'|$ depende de si r' está entre 0 y z , ó entre z y R . Luego de hacer un poco de álgebra se encuentra:

$$\int_0^R r'|z - r'| \, dr' = \int_0^z r'(z - r') \, dr' - \int_z^R r'(z - r') \, dr' = \frac{z^3}{3} - \frac{zR^2}{2} + \frac{R^3}{3} \Rightarrow \varphi(z\hat{z}) = \frac{\rho}{2\epsilon_0} \left(-\frac{z^2}{3} + R^2\right)$$

Aprovechando la simetría esférica del problema extendemos los resultados para $\vec{r} = r\hat{r}$:

$$\varphi(\vec{r}) = \begin{cases} \frac{\rho}{2\epsilon_0} \left(-\frac{r^2}{3} + R^2\right) & r \leq R \\ \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \frac{1}{r} & r \geq R \end{cases}$$

Recordando que $\vec{E} = -\nabla\varphi = -\frac{d\varphi}{dr}\hat{r}$ (Esto último pues φ depende sólo de r):

$$\vec{E}(\vec{r}) = \begin{cases} \frac{\rho}{3\epsilon_0} r\hat{r} & r \leq R \\ \frac{\rho R^3}{3\epsilon_0} \frac{\hat{r}}{r^2} & r \geq R \end{cases}$$

Se concluye que el cuerpo esférico exhibe el mismo campo y potencial que una partícula puntual; salvo en su interior, donde el campo eléctrico crece linealmente con la distancia al centro. Nótese además que tanto el campo eléctrico como el potencial electrostático son funciones continuas.