

Regente – Félix Tomo

Assistentes – Fernando Mucomole, Esménio Macassa, Tomásio Januário, Graça Massimbe & Valdemiro Sultane

1. Uma barra muito longa e uniforme está carregada com densidade linear de carga λ . Determine o módulo, direcção e sentido do vector campo eléctrico num ponto localizado à distância y da barra, e situado perpendicularmente à uma das extremidades. Sugestão: Representar o campo elementar criado no ponto considerado por carga elementar, e determinar as componentes x e y do campo resultante.

Resolução

O problema confina-se em achar as componentes x e y do vector campo eléctrico. O campo elementar criado por elemento de carga no ponto P sera:

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2}$$

$$\vec{E} = \int dE_x \vec{i} + \int dE_y \vec{j}$$

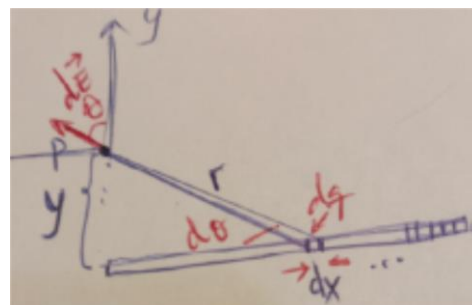
Ou

$$\begin{aligned} E_x &= \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2} \sin \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{x}{r^2} dx \\ &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{x}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}} dx \end{aligned}$$

Onde $r = \sqrt{x^2 + y^2}$

$$E_x = \frac{\lambda}{8\pi\epsilon_0} \int \frac{d(x^2)}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}} = \frac{\lambda}{8\pi\epsilon_0} \left(\frac{-2}{(x^2 + y^2)^{\frac{1}{2}}} \right) \Big|_R = \frac{\lambda}{8\pi\epsilon_0} \left(\frac{-1}{(L^2 + y^2)^{\frac{1}{2}}} + \frac{1}{y} \right)$$

Como a barra é muito longa ($L \gg y$) então $\frac{y}{L} \rightarrow 0$.

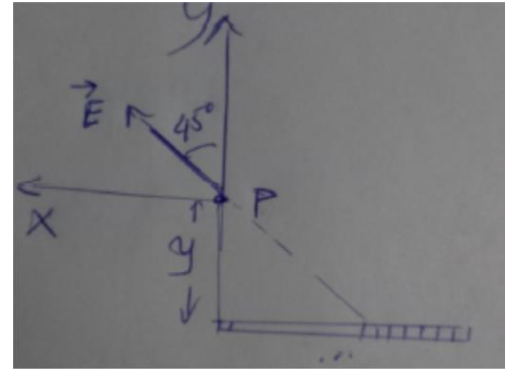


$$-\frac{\lambda}{8\pi\epsilon_0} \left(\frac{-1}{(L^2 + y^2)^{\frac{1}{2}}} + \frac{1}{y} \right) = -\frac{\lambda}{8\pi\epsilon_0} \left(1 - \frac{y}{L \left(1 + (y/L)^2 \right)^{\frac{1}{2}}} \right) = -\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0}$$

E possível encontrar o mesmo resultado integrando em função do ângulo (expressando dx e r em função do ângulo).

Analogamente,

$$\begin{aligned} E_y &= \int \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2} \cos \theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{rd\theta}{r^2} \\ &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{\pi/2} \frac{1}{r} d\theta \end{aligned}$$



Onde

$$dx = \frac{rd\theta}{\cos \theta} \text{ e } r = \frac{y}{\cos \theta}$$

Logo,

$$E_y = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^{\pi/2} \frac{\sin \theta d\theta}{y} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \left(-\cos \frac{\pi}{2} + \cos 0 \right) = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y}$$

Aqui também é possível obter o resultado integrando em função de x (para tal é preciso colocar a substituição conveniente para calcular a integral resultante).

Quando $E_x = E_y$ as suas componentes formam ângulo de 45° .

Então,

$$E = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 y} \sqrt{2}$$

A direcção e sentido estão ilustrados na figura.

2. Uma esfera de raio R carregada positivamente, tem densidade volumétrica de carga, dependente da distância radial do centro da esfera $\rho = \rho_0 \left(1 - \frac{r}{R} \right)$, onde ρ_0 é constante. Assumindo que a permissividade eléctrica da esfera e do ambiente é igual à unidade, determine:

- A distribuição do campo eléctrico dentro e fora da esfera em função de r .
- A máxima intensidade do vector campo eléctrico E_{max} e o correspondente r_{max} .

Resolução

(a) Para $r < R$, a carga englobada é,

$$q_{engl.} = \int_0^r \rho 4\pi r^2 dr = \int_0^r \rho_0 \left(1 - \frac{r}{R}\right) 4\pi r^2 dr$$
$$q_{engl.} = 4\pi\rho_0 \int_0^r \left(r^2 - \frac{r^3}{R}\right) dr = 4\pi\rho_0 \left[\frac{r^3}{3} - \frac{r^4}{4R}\right] = \frac{4\pi\rho_0}{3} \left[r^3 - \frac{3r^4}{4R}\right]$$

Entao,

$$\oint \vec{E} \vec{n} ds = \frac{4\pi\rho_0}{3\varepsilon_0} \left[r^3 - \frac{3r^4}{4R}\right]$$

O fluxo a esquerda sera $\oint \vec{E} \vec{n} ds = E \cdot 4\pi r^2$

Comparando com a parte direita da equacao obtemos,

$$E = \frac{\rho_0}{3\varepsilon_0} \left[r - \frac{3r^2}{4R}\right]$$

Para $r > R$, temos

$$\oint \vec{E} \vec{n} ds = \frac{1}{\varepsilon_0} 4\pi\rho_0 \int_0^R \left(r^2 - \frac{r^3}{R}\right) dr =$$
$$E \cdot 4\pi r^2 = \frac{4\pi\rho_0}{3\varepsilon_0} \left[R^3 - \frac{3R^4}{4R}\right] = \frac{4\pi\rho_0}{3\varepsilon_0} R^3 \left[1 - \frac{3}{4}\right] = \frac{\pi\rho_0}{3\varepsilon_0} R^3$$

Logo,

$$E(r) = \frac{\rho_0 R^3}{12\varepsilon_0} \frac{1}{r^2}$$

(b) O ultimo resultado mostra que a intensidade do campo electrico decresce com o aumento de r para $r > R$. Logo, o máximo e expectável para $r < R$.

$$E = \frac{\rho_0}{3\varepsilon_0} \left[r - \frac{3r^2}{4R}\right]$$

Derivando este resultado em função a r teremos,

$$\frac{dE}{dr} = \frac{\rho_0}{3\varepsilon_0} \left[1 - \frac{6r}{4R}\right] = 0 \Leftrightarrow 1 - \frac{6r}{4R} = 0$$

ou

$$1 - \frac{3r}{2R} \Leftrightarrow r = \frac{2}{3}R$$

3. Uma esfera não condutora de raio R é caracterizada por ε , possui uma distribuição volumétrica de carga dada por $\rho = 8 \frac{(C/m)}{r^2}$, onde r é a distância do centro da esfera:

- Determine a diferença de potencial eléctrico entre um ponto superficial e um ponto localizado no interior a distância L da superfície da esfera.
- Determine a energia eléctrica armazenada no interior da esfera.

Resolução

(a) Para a distribuição volumétrica de carga dada por $\rho = 8/r^2$,

Devemos primeiro determinar o campo eléctrico, no interior, tal que pela lei de Gauss,

$$\int E \vec{n} ds = \frac{q}{\varepsilon \varepsilon_0}$$

$$\int E ds = \frac{q}{\varepsilon \varepsilon_0}, \text{ onde } dq = \rho dV$$

$$\begin{aligned} \int_0^r E ds &= \frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} \int_0^r \rho dV \Leftrightarrow E \int_0^r 8\pi r dr = \frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} \int_0^r \rho 4\pi r^2 dr \Leftrightarrow E 4\pi r^2 \\ &= \frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} \int_0^r \frac{8}{r^2} 4\pi r^2 dr \Leftrightarrow E 4\pi r^2 = \frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} 8.4\pi \int_0^r dr \Leftrightarrow E r^2 = \frac{8r}{\varepsilon \varepsilon_0} \end{aligned}$$

Tal que resulta

$$E = \frac{8}{\varepsilon \varepsilon_0} \frac{1}{r}$$

Entao, a diferença de potencial eléctrico e dado como,

$$\int_{V(R-L)}^{V(R)} dV = - \int_{R-L}^R E(r) dr$$

Resolvendo o integral, temos

$$\begin{aligned} V(R) - V(R-L) &= - \int_{R-L}^R E(r) dr \Leftrightarrow V(R-L) - V(R) = \int_{R-L}^R \frac{8}{\varepsilon \varepsilon_0} \frac{1}{r} dr \\ &\Leftrightarrow V(R-L) - V(R) = \frac{8}{\varepsilon \varepsilon_0} \ln r \Big|_{R-L}^R \end{aligned}$$

E resulta

$$V(R-L) - V(R) = \frac{8}{\varepsilon\varepsilon_0} \ln \frac{R}{R-L}$$

Ou

$$V(r) = \frac{8}{\varepsilon\varepsilon_0} \ln \frac{R}{R-L}$$

(b) A energia eléctrica armazeada no interior da esfera é,

$$dU = U dV; u = \frac{1}{2}\varepsilon_0 E^2$$

Entao,

$$U = \int_0^R \frac{1}{2} \varepsilon_0 E^2 dV$$

Tal que

$$U = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \int_0^R \frac{64}{\varepsilon^2 \varepsilon_0^2} \frac{1}{r^2} 4\pi r^2 dr \Leftrightarrow U = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \frac{64}{\varepsilon^2 \varepsilon_0^2} 4\pi \int_0^R dr \Leftrightarrow U = \frac{128\pi}{\varepsilon^2 \varepsilon_0} r \Big|_0^R \Leftrightarrow U = \frac{128\pi}{\varepsilon^2 \varepsilon_0 R}$$