

1º Teste - resolução

1. Resposta E.

Duas quaisquer cargas nunca podem dar origem a um campo nulo num ponto que não esteja situado na linha que passa pelas duas cargas. Tem, por isso, que existir uma terceira carga que anule o campo criado pelas duas primeiras.

2. Resposta D.

situação 1: $V_S < 0$

situação 2: $V_S < 0$ e igual ao potencial na situação 1 (porque o electrão e o próton estão à mesma distância de S que no caso 1)

situação 3: $V_S > 0$

3. Resposta D.

Pelo Teorema de Gauss o fluxo através de uma qualquer superfície fechada só depende do valor da carga interior à superfície (não depende da posição da carga nem da forma da superfície).

4.

$$a) \quad V_{P_1} - V_{P_2} = \int_{P_1}^{P_2} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

b) No deslocamento de uma carga eléctrica entre dois pontos assentes sobre uma superfície equipotencial não há variação da energia potencial (é nulo o trabalho realizado pela força eléctrica). Isto só pode ocorrer se a força eléctrica (ou o campo) for ortogonal ao deslocamento, ou seja, ortogonal em cada ponto à superfície equipotencial.

c) No caso de uma carga pontual o campo eléctrico num ponto situado a uma distância r da carga escreve-se

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r, \quad \vec{u}_r = \frac{\vec{r}}{r}$$

Utilizando esta expressão do campo na expressão da alínea a)

$$\begin{aligned} V_{P_1} - V_{P_2} &= \int_{r_1}^{r_2} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} dr \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[-\frac{1}{r} \right]_{r_1}^{r_2} \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) \end{aligned}$$

$$d) \quad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r$$

(i) Em coordenadas esféricas a divergência escreve-se

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 E_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta E_\theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial E_\phi}{\partial \phi}$$

Como no caso de uma carga pontual \vec{E} só depende de r ($E_\theta = E_\phi = 0$) vem

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left[r^2 \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \right] = 0$$

(ii) Teorema de Gauss na forma diferencial:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

Num ponto a uma distância r da carga a densidade de carga, ρ , é nula.

Logo

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = 0$$

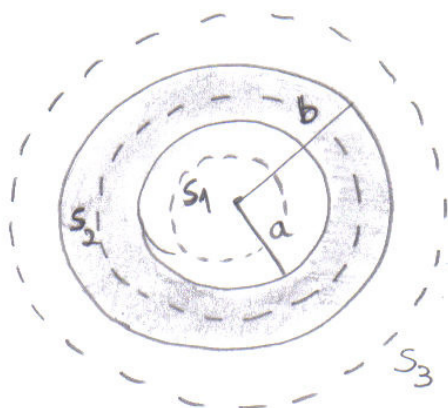
5.

- a) Vamos aplicar o teorema de Gauss utilizando superfícies gaussianas (S_1 , S_2 e S_3) centradas c/ a camada esférica e passando nas regiões $r < a$, $a < r < b$ e $r > b$, respectivamente

T. Gauss:

$$\oint_S \vec{E} \cdot \vec{n} da = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$$

$q_{int} \equiv$ carga interior à superfície gaussiana



Sobre qualquer ponto de S_1 , S_2 e S_3 o campo eléctrico, \vec{E} , é sempre radial e, conseqüentemente, paralelo ao vector unitário normal à superfície, \vec{n} . Sobre uma mesma superfície gaussiana \vec{E} toma sempre o mesmo valor, também por razões de simetria. Por isso o fluxo do campo eléctrico $\phi = \oint_S \vec{E} \cdot \vec{n} da$ pode escrever-se

simplesmente

$$\phi = E \oint_S da = 4\pi r^2 E$$

onde r é o raio da superfície gaussiana considerada.

Apliquemos agora o teorema de Gauss a cada uma das regiões

i) $r < a$

Neste caso $q_{int} = 0$

Logo $4\pi r^2 E = \frac{q_{int}}{\epsilon_0} = 0 \Rightarrow \boxed{E = 0}$

ii) $a < r < b$, $\rho = \frac{\kappa}{r^2}$
Neste caso $q_{int} = \int_a^r \rho dv$

$$= \int_a^r \rho r'^2 dr' \int_0^\pi \sin\theta d\theta \int_0^{2\pi} d\phi$$

$$= \int_a^r \frac{\kappa}{r'^2} r'^2 dr' [-\cos\theta]_0^\pi [\phi]_0^{2\pi}$$

$$= 4\pi\kappa(r-a)$$

Tem-se então

$$4\pi r^2 E = \frac{4\pi\kappa(r-a)}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\kappa}{\epsilon_0} \frac{r-a}{r^2}$$

$$\boxed{E = \frac{\kappa}{\epsilon_0} \frac{r-a}{r^2} \frac{\vec{r}}{r}}$$

iii) $r > b$

$$q_{int} = \int_a^b \rho dv = 4\pi\kappa(b-a)$$

Tem-se então

$$4\pi r^2 E = \frac{4\pi\kappa(b-a)}{\epsilon_0} \Rightarrow E = \frac{\kappa}{\epsilon_0} \frac{b-a}{r^2}$$

$$\boxed{\vec{E} = \frac{\kappa}{\epsilon_0} \frac{b-a}{r^2} \frac{\vec{r}}{r}}$$

b) Passos para determinar a energia electrostática da distribuição de cargas

- calcular o potencial na região $a < r < b$ através da relação

$$V = \int_a^b \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} + \int_b^\infty \vec{E}_2 \cdot d\vec{l}$$

onde \vec{E}_1 e \vec{E}_2 são os campos eléctricos determinados em (ii) e (iii) da alínea anterior, respectivamente.

Nota: na expressão anterior está a tomar-se o potencial no infinito igual a zero.

- calcular a energia através de

$$W = \frac{1}{2} \int_{\text{Vol.}} \rho V dv$$

onde $\rho = \kappa/r^2$ e a integração é realizada no volume da camada esférica $a < r < b$ (onde $\rho \neq 0$).