UNIVERSIDADE FEDERAL DO RIO DE JANEIRO INSTITUTO DE FÍSICA

Segunda lista complementar de Eletromagnetismo 1Abril de 2025

> Prof. João Torres de Mello Neto Monitor: Pedro Khan

Eletromagnetismo I

André V. Silva

Thursday 1^{st} May, 2025

Problema 1

Uma esfera inicialmente carregada com uma carga total Q e colocada em contato momentâneo com uma esfera idêntica inicialmente descarregada.

- a) Qual é a carga em cada esfera após o contato?
- b) Esse processo é repetido com N esferas identicas inicialmente descarregadas. Qual é a carga em cada uma das N+1 esferas, incluindo a esfera que originalmente possuia a carga?
- c) Qual é a carga total no sistema após N contatos?

Solução:

a) Quando duas esferas idênticas entram em contato, a carga total se redistribui igualmente entre elas. Assim, a carga em cada esfera será:

$$q = \frac{Q}{2} \tag{1}$$

b) O processo se repete: a esfera originalmente carregada (agora com carga $\frac{Q}{2}$) entra em contato com uma nova esfera descarregada, dividindo novamente sua carga por dois.

Após cada contato, a carga da esfera carregada será dividida pela metade. Assim, após N contatos, a carga da esfera original será:

$$q_N = \frac{Q}{2^N} \tag{2}$$

Cada nova esfera tocada recebe metade da carga da esfera carregada no momento do contato. Portanto:

- $1^{\underline{a}}$ esfera tocada: $\frac{Q}{2}$
- $2^{\underline{a}}$ esfera tocada: $\frac{Q}{4}$
- $3^{\underline{a}}$ esfera tocada: $\frac{Q}{8}$
- :
- N-ésima esfera tocada: $\frac{Q}{2^N}$
- original: $\frac{Q}{2^N}$
- ${f c}$) A carga total do sistema após os N contatos será a soma das cargas de todas as esferas:

$$Q_{\text{total}} = \left(\frac{Q}{2} + \frac{Q}{4} + \frac{Q}{8} + \dots + \frac{Q}{2^N}\right) + \frac{Q}{2^N}$$
 (3)

O somatório $\frac{Q}{2} + \frac{Q}{4} + \frac{Q}{8} + \dots + \frac{Q}{2^N}$ é uma progressão geométrica de razão $r = \frac{1}{2}$.

A soma dos N primeiros termos é:

$$S = \frac{\frac{Q}{2} \left(1 - \left(\frac{1}{2} \right)^N \right)}{1 - \frac{1}{2}} = Q \left(1 - \left(\frac{1}{2} \right)^N \right) \tag{4}$$

Somando com a carga restante na esfera original:

$$Q_{\text{total}} = Q\left(1 - \left(\frac{1}{2}\right)^N\right) + \frac{Q}{2^N} \tag{5}$$

$$Q_{\text{total}} = Q \tag{6}$$

Portanto, a carga total do sistema permanece constante e igual a Q, respeitando a conservação da carga elétrica.

Problema 2

Uma placa infinita nos eixos x e y possui a seguinte distribuição superficial de carga:

$$\sigma(x,y) = \frac{\sigma_0 e^{-|x|/a}}{1 + (y/b)^2} \tag{7}$$

onde a e b são constantes.

Solução:

A carga total Q na placa é dada pela integral da densidade superficial de carga $\sigma(x,y)$ sobre toda a área da placa:

$$Q = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \sigma(x, y) \, dx \, dy \tag{8}$$

Substituindo a expressão de $\sigma(x, y)$, temos:

$$Q = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\sigma_0 e^{-|x|/a}}{1 + (y/b)^2} \, dx \, dy \tag{9}$$

Passo 1: Integral sobre x

Calculamos a integral sobre x:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-|x|/a} \, dx \tag{10}$$

Dividindo a integral em duas partes (por causa da função |x|), temos:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-|x|/a} \, dx = 2 \int_{0}^{\infty} e^{-x/a} \, dx \tag{11}$$

A integral da exponencial é dada por:

$$\int_0^\infty e^{-x/a} \, dx = a \tag{12}$$

Portanto, temos:

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-|x|/a} dx = 2a \tag{13}$$

Passo 2: Integral sobre y

Agora, calculamos a integral sobre y:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{1 + (y/b)^2} \, dy \tag{14}$$

Essa é uma integral padrão, conhecida como a integral de Cauchy, que resulta em:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{1 + (y/b)^2} \, dy = \pi b \tag{15}$$

Passo 3: Cálculo da carga total

Agora que temos as integrais sobre x e y, podemos calcular a carga total:

$$Q = \sigma_0 \cdot 2a \cdot \pi b \tag{16}$$

Portanto, a carga total na placa é :

$$Q = \sigma_0 2\pi ab \tag{17}$$

Problema 3

Considere uma linha de carga com densidade linear uniforme λ_0 , de comprimento total 2L, centrada no eixo z. Calcule o potencial elétrico em um ponto de campo localizado a uma distância r do eixo z (por exemplo, no plano xy) e a uma altura z. Calcule o campo elétrico no mesmo ponto a partir do potencial. Calcule os limites quando $L\gg r$ e calcule também o limite quando $r\gg L$.

Solução:

Considere uma linha de carga com densidade linear uniforme λ_0 , de comprimento total 2L, centrada no eixo z.

Potencial Elétrico

Um elemento infinitesimal de carga é dado por:

$$dq = \lambda_0 \, dz' \tag{18}$$

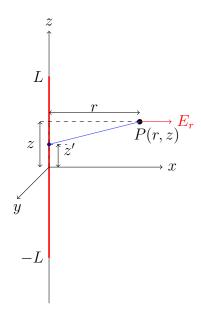


Figure 1: Linha de carga com densidade linear uniforme λ_0 , de comprimento total 2L, centrada no eixo z.

O potencial devido a esse elemento no ponto (r, z) é:

$$dV = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{dq}{\sqrt{r^2 + (z - z')^2}} \tag{19}$$

Substituindo dq:

$$dV = \frac{\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0} \frac{dz'}{\sqrt{r^2 + (z - z')^2}} \tag{20}$$

O potencial total é a integral de dV de z' = -L até z' = L:

$$V(r,z) = \frac{\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0} \int_{-L}^{L} \frac{dz'}{\sqrt{r^2 + (z - z')^2}}$$
 (21)

Fazendo a substituição u=z-z', com du=-dz', temos:

$$V(r,z) = \frac{\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0} \int_{z+L}^{z-L} \frac{-du}{\sqrt{r^2 + u^2}} = \frac{\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0} \int_{z-L}^{z+L} \frac{du}{\sqrt{r^2 + u^2}}$$
(22)

Integrando:

$$\int \frac{du}{\sqrt{r^2 + u^2}} = \ln\left(u + \sqrt{r^2 + u^2}\right) + C \tag{23}$$

Aplicando os limites:

$$V(r,z) = \frac{\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0} \left[\ln\left(z + L + \sqrt{r^2 + (z+L)^2}\right) - \ln\left(z - L + \sqrt{r^2 + (z-L)^2}\right) \right]$$
(24)

$$V(r,z) = \frac{\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0} \ln \left(\frac{z + L + \sqrt{r^2 + (z+L)^2}}{z - L + \sqrt{r^2 + (z-L)^2}} \right)$$
 (25)

Campo Elétrico

O campo elétrico é dado por:

$$\vec{E} = -\nabla V \tag{26}$$

Em coordenadas cilíndricas (r, θ, z) e considerando a simetria do problema:

$$E_r = -\frac{\partial V}{\partial r}, \quad E_z = -\frac{\partial V}{\partial z}, \quad E_\theta = 0$$
 (27)

Limites

1. Quando $L \gg r$

Neste caso, a linha de carga se comporta como um fio infinito. Aproximadamente:

$$V(r) \sim \frac{\lambda_0}{2\pi\varepsilon_0} \ln\left(\frac{2L}{r}\right)$$
 (28)

$$E_r \sim \frac{\lambda_0}{2\pi\varepsilon_0 r}, \quad E_z \sim 0$$
 (29)

2. Quando $r \gg L$

Aqui, o sistema se comporta como uma carga pontual de carga total $Q=2L\lambda_0$. Portanto:

$$V(r) \sim \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r} = \frac{2L\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0 r}$$
(30)

$$\boxed{\vec{E} \sim \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 r^2} \hat{r}} \tag{31}$$

Problema 4

Considere um elétron em um átomo de hidrogênio a uma distância de 0.53×10^{-10} m do próton. Sabendo que o próton tem carga +e e o elétron -e,

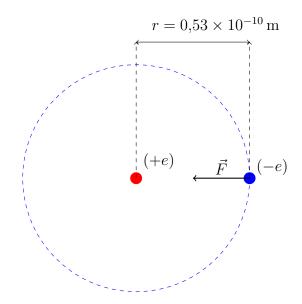


Figure 2: Esquema do elétron orbitando o próton em um átomo de hidrogênio.

resolva:

- a) Calcule a energia potencial eletrostática do elétron em eV.
- b) Sabendo que a velocidade do elétron é $v=2,189\times 10^6\,\mathrm{m/s},$ calcule a energia total do elétron no átomo de hidrogênio em eV.

Solução:

Letra (a): Energia Potencial Eletrostática

A fórmula da energia potencial eletrostática U entre duas cargas q_1 e q_2 separadas por uma distância r é dada por:

$$U = \frac{k \cdot q_1 \cdot q_2}{r} \tag{32}$$

onde:

$$k = 8,99 \times 10^9 \,\mathrm{N \cdot m^2/C^2}$$
 (constante eletrostática), (33)

$$q_1 = e = 1,6 \times 10^{-19} \,\text{C}$$
 (carga do próton), (34)

$$q_2 = -e = -1, 6 \times 10^{-19} \,\text{C}$$
 (carga do elétron), (35)

$$r = 0.53 \times 10^{-10} \,\mathrm{m}$$
 (distância entre as cargas). (36)

Substituindo os valores na fórmula:

$$U = \frac{(8,99 \times 10^9) \cdot (1,6 \times 10^{-19}) \cdot (-1,6 \times 10^{-19})}{0,53 \times 10^{-10}}$$
(37)

Calculando:

$$U \approx \frac{(8,99 \times 10^9) \cdot (-2,56 \times 10^{-38})}{0,53 \times 10^{-10}} \approx -4,32 \times 10^{-18} \,\mathrm{J}$$
 (38)

Convertendo para eV, usando $1\,\mathrm{eV} = 1,602 \times 10^{-19}\,\mathrm{J}$:

$$U \approx \frac{-4,32 \times 10^{-18}}{1,602 \times 10^{-19}} \approx -27 \,\text{eV}$$
 (39)

Portanto, a energia energia potencial eletrostática é:

$$U \approx -27 \,\text{eV} \tag{40}$$

Letra (b): Energia Total do Elétron

A energia total E do elétron é a soma da energia cinética E_{cinet} e da energia potencial U. A energia cinética é dada por:

$$E_{\text{cinet}} = \frac{1}{2}mv^2 \tag{41}$$

onde:

$$m = 9,11 \times 10^{-31} \,\text{kg}$$
 (massa do elétron), (42)

$$v = 2,189 \times 10^6 \,\mathrm{m/s}$$
 (velocidade do elétron). (43)

Substituindo os valores:

$$E_{\text{cinet}} = \frac{1}{2} \cdot (9, 11 \times 10^{-31}) \cdot (2, 189 \times 10^{6})^{2}$$
(44)

Calculando:

$$E_{\text{cinet}} \approx \frac{1}{2} \cdot 9,11 \times 10^{-31} \cdot 4,79 \times 10^{12} \approx 2,18 \times 10^{-18} \,\text{J}$$
 (45)

Convertendo para eV:

$$E_{\text{cinet}} \approx \frac{2,18 \times 10^{-18}}{1,602 \times 10^{-19}} \approx 13,6 \,\text{eV}$$
 (46)

Agora, a energia total do elétron é a soma da energia cinética e da energia potencial:

$$E = E_{\text{cinet}} + U \tag{47}$$

$$E = 13,6 \,\text{eV} + (-27 \,\text{eV}) \approx -13,6 \,\text{eV}$$
 (48)

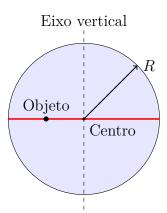
Portanto, a energia total do elétron no átomo de hidrogênio é :

$$E \approx -13, 6 \,\text{eV} \tag{49}$$

Problema 5

Imagine que a Terra tenha densidade uniforme e que um túnel seja escavado ao longo de um diâmetro.

- a) Se um objeto for solto no túnel, mostre que ele oscilaria com um período P igual ao período de um satélite em órbita na superfície da Terra.
- b) Calcule P.



Túnel escavado ao longo do diâmetro da Terra

Solução:

(a) Movimento do objeto no túnel

A força gravitacional sentida a uma distância r do centro é devida apenas à massa dentro da esfera de raio r, e é dada por:

$$M_{\text{interna}} = M \left(\frac{r^3}{R^3} \right) \tag{50}$$

Assim, a força gravitacional é:

$$F = -G\frac{M_{\text{interna}}m}{r^2} = -G\frac{M\left(\frac{r^3}{R^3}\right)m}{r^2}$$
(51)

Simplificando:

$$F = -G\frac{Mm}{R^3}r\tag{52}$$

Esta força é proporcional a r e dirigida para o centro, característica típica de um movimento harmônico simples (MHS).

A equação do movimento é:

$$m\frac{d^2r}{dt^2} = -G\frac{Mm}{R^3}r$$
(53)

Dividindo por m:

$$\frac{d^2r}{dt^2} = -\left(G\frac{M}{R^3}\right)r\tag{54}$$

Portanto, a frequência angular ω do movimento é:

$$\omega^2 = G \frac{M}{R^3} \tag{55}$$

e o período P é:

$$P = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{R^3}{GM}} \tag{56}$$

Para um satélite em órbita na superfície da Terra, o período também é dado por:

$$P = 2\pi \sqrt{\frac{r^3}{GM}} \tag{57}$$

com r = R, portanto:

$$P = 2\pi \sqrt{\frac{R^3}{GM}} \tag{58}$$

Assim, o período do objeto no túnel é igual ao período do satélite em órbita rasante.

(b) Cálculo do período

Sabemos que:

$$g = \frac{GM}{R^2} \quad \Rightarrow \quad GM = gR^2 \tag{59}$$

Substituindo:

$$P = 2\pi \sqrt{\frac{R^3}{gR^2}} = 2\pi \sqrt{\frac{R}{g}} \tag{60}$$

Substituindo os valores:

$$R = 6.37 \times 10^6 \,\mathrm{m}, \quad g = 9.8 \,\mathrm{m/s^2}$$
 (61)

$$P = 2\pi \sqrt{\frac{6.37 \times 10^6}{9.8}} \tag{62}$$

$$P = 2\pi\sqrt{650000} \tag{63}$$

$$P = 2\pi \times 806,2\tag{64}$$

$$P \approx 5065 \text{ segundos}$$
 (65)

Convertendo para minutos:

$$P \approx \frac{5065}{60} \approx 84.4 \,\text{minutos} \tag{66}$$

Resposta final:

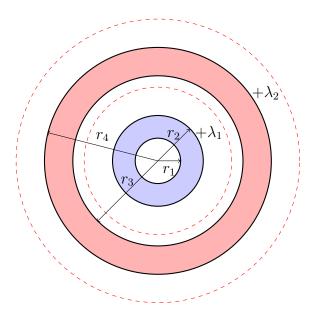
$$P \approx 84.4 \,\text{minutos} \tag{67}$$

Problema 6

Dois cilindros condutores longos e concêntricos são isolados entre si e carregados. Longe

das extremidades, o cilindro interno possui densidade de carga linear $+\lambda_1$, e o cilindro externo possui densidade de carga linear $+\lambda_2$.

O cilindro interno apresenta raios interno r_1 e externo r_2 , enquanto o cilindro externo apresenta raios interno r_3 e externo r_4 .



- (a) Encontre o campo elétrico E(r):
 - (1) Em um ponto próximo ao meio dos cilindros (desprezando efeitos de borda).
 - (2) Logo fora do cilindro externo.
- (b) Encontre a diferença de potencial $\Delta \phi$ entre os dois cilindros.
- (c) Descreva qualitativamente as mudanças nos campos elétricos e nos potenciais se:
 - (1) O raio interno r_1 do cilindro interno for diminuído.
 - (2) O raio externo r_2 do cilindro interno for aumentado.
 - (3) A seção transversal externa do cilindro interno for transformada em quadrado de lado $2r_2$ (assumindo $2r_2 < r_3$).

Solução:

Dois cilindros condutores longos e concêntricos possuem densidades lineares de carga λ_1 (interno) e λ_2 (externo). Vamos resolver as questões:

(a) Encontrar E(r):

(1) Em um ponto próximo ao meio (entre $r_2 < r < r_3$):

Aplicando a Lei de Gauss:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q_{\text{interna}}}{\varepsilon_0}$$
(68)

Como o sistema é cilíndrico:

$$E(2\pi rL) = \frac{\lambda_{\rm enc}L}{\varepsilon_0} \tag{69}$$

Logo:

$$E(r) = \frac{\lambda_{\text{enc}}}{2\pi\varepsilon_0 r} \tag{70}$$

Onde λ_{enc} é a carga linear total até o raio r.

Para $r_2 < r < r_3$, somente o cilindro interno contribui, logo:

$$\lambda_{\rm enc} = \lambda_1 \tag{71}$$

Assim:

$$E(r) = \frac{\lambda_1}{2\pi\varepsilon_0 r} \tag{72}$$

(2) Logo fora do cilindro externo $(r > r_4)$:

Agora, as cargas dos dois cilindros contribuem:

$$\lambda_{\rm enc} = \lambda_1 + \lambda_2 \tag{73}$$

Portanto:

$$E(r) = \frac{\lambda_1 + \lambda_2}{2\pi\varepsilon_0 r} \tag{74}$$

(b) Encontrar a diferença de potencial $\Delta \phi$ entre os dois cilindros:

O potencial $\phi(r)$ é dado por:

$$\phi(r) = -\int E(r) dr \tag{75}$$

Logo, a diferença de potencial entre r_2 e r_3 é:

$$\Delta \phi = \phi(r_3) - \phi(r_2) \tag{76}$$

Integrando:

$$\Delta \phi = -\int_{r_2}^{r_3} \frac{\lambda_1}{2\pi\varepsilon_0 r} dr \tag{77}$$

$$\Delta \phi = -\frac{\lambda_1}{2\pi\varepsilon_0} \ln\left(\frac{r_3}{r_2}\right) \tag{78}$$

- (c) Descrever qualitativamente:
 - (1) Se r_1 for diminuído:

A distribuição de carga no cilindro interno se concentra mais, mas, fora dele $(r > r_2)$, o campo não muda, pois depende apenas da carga linear total λ_1 .

(2) Se r_2 for aumentado:

O cilindro interno se torna mais largo. A distância até o cilindro externo diminui, o que pode alterar a diferença de potencial $\Delta \phi$ (diminuindo a magnitude do potencial).

(3) Se a seção transversal externa do cilindro interno for transformada em um quadrado de lado $2r_2$:

A simetria cilíndrica se perde. Assim, o campo elétrico deixa de ser puramente radial e passa a variar conforme a direção, especialmente próximo às bordas do quadrado. No entanto, se $\sqrt{2}r_2 < r_3$, ainda há uma região entre o quadrado e o cilindro externo onde o campo pode ser aproximadamente radial.

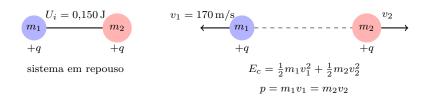
Problema 7

A partícula 1 tem massa $m_1 = 3.6 \times 10^{-6}$ kg, enquanto a partícula 2 tem massa $m_2 = 6.2 \times 10^{-6}$ kg. Ambas possuem a mesma carga elétrica. As partículas estão inicialmente em repouso, e o sistema de duas partículas possui uma energia potencial elétrica inicial de 0.150 J.

As partículas são então liberadas e se repelem devido à força elétrica. Efeitos gravitacionais são desprezados, e nenhuma outra força atua sobre as partículas. Em um instante após a liberação, a velocidade da partícula 1 é medida como $v_1 = 170 \,\mathrm{m/s}$.

Antes da liberação

Após a liberação



- (a) Qual é a energia potencial elétrica do sistema de duas partículas nesse instante?
- (b) Que tipos de energia o sistema tinha inicialmente?
- (c) Que tipos de energia o sistema tem no instante posterior?
- (d) O princípio da conservação de energia se aplica? Justifique.
- (e) O princípio da conservação do momento linear se aplica? Justifique.

Solução:

Dados do problema

- Massa da partícula 1: $m_1 = 3.6 \times 10^{-6} \, \mathrm{kg}$
- Massa da partícula 2: $m_2 = 6.2 \times 10^{-6} \,\mathrm{kg}$
- Velocidade da partícula 1: $v_1 = 170 \,\mathrm{m/s}$
- Energia potencial inicial: $U_i = 0.150 \,\mathrm{J}$

Efeitos gravitacionais são desprezados, e apenas forças elétricas atuam.

(a) Energia potencial elétrica do sistema nesse instante

Pela conservação da energia:

$$E_{\text{inicial}} = E_{\text{final}} \tag{79}$$

$$U_i = U_f + K \tag{80}$$

Onde K é a energia cinética total:

$$K = \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 \tag{81}$$

Utilizando a conservação do momento linear:

$$m_1 v_1 + m_2 v_2 = 0 \quad \Rightarrow \quad v_2 = -\frac{m_1}{m_2} v_1$$
 (82)

Substituindo os valores:

$$v_2 = -\frac{3.6 \times 10^{-6}}{6.2 \times 10^{-6}} \times 170 \quad \Rightarrow \quad v_2 \approx -98.7 \,\text{m/s}$$
 (83)

Calculando a energia cinética:

$$K = \frac{1}{2}(3.6 \times 10^{-6})(170)^2 + \frac{1}{2}(6.2 \times 10^{-6})(98.7)^2$$
(84)

$$K = (1.8 \times 10^{-6})(28900) + (3.1 \times 10^{-6})(9746,69)$$
(85)

$$K = 0.05202 + 0.03031 = 0.08233 \,\mathrm{J}$$
 (86)

Agora, determinamos U_f :

$$U_f = U_i - K \tag{87}$$

$$U_f = 0.150 - 0.08233 \tag{88}$$

$$U_f = 0.0677 \,\mathrm{J}$$
 (89)

(b) Tipos de energia inicialmente

Inicialmente, as partículas estavam em repouso, logo:

Energia inicial = energia potencial elétrica
$$(90)$$

Resposta: Apenas energia potencial elétrica.

(c) Tipos de energia no instante posterior

Após serem liberadas, as partículas possuem:

Energia posterior = energia cinética + energia potencial elétrica (91)

Resposta: Energia cinética e energia potencial elétrica.

(d) Conservação da energia

Sim, a conservação da energia se aplica, pois:

- O sistema é isolado (sem forças externas realizando trabalho).
- Apenas forças internas (elétricas) atuam.

Resposta: O princípio da conservação da energia se aplica.

(e) Conservação do momento linear

Sim, a conservação do momento linear se aplica, pois:

• O sistema está isolado (sem forças externas).

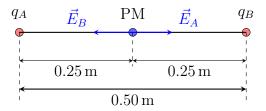
Resposta: O princípio da conservação do momento linear se aplica.

Problema 8

Duas cargas puntiformes idênticas $q_A = q_B = +2.4 \times 10^{-9} \,\mathrm{C}$ estão fixas no espaço e separadas por $0.50 \,\mathrm{m}$. Determine o campo elétrico e o potencial elétrico no ponto médio da linha entre as cargas q_A e q_B .

- (a) Quais são as direções das contribuições individuais do campo elétrico de q_A e q_B no ponto médio (PM)?
- (b) O campo elétrico líquido no ponto médio tem módulo maior, menor ou igual a zero?
- (c) O potencial elétrico total no ponto médio é positivo, negativo ou zero?

- (d) O potencial elétrico total tem direção associada?
- (e) Calcule o valor do campo e do potencial elétrico no ponto médio.



Solução:

1. Quais são as direções das contribuições individuais do campo elétrico de q_A e q_B no ponto médio?

Como as duas cargas são positivas, o campo elétrico gerado por cada uma delas no ponto médio aponta para fora da carga, ou seja:

- O campo de q_A aponta para a direita.
- O campo de q_B aponta para a esquerda.
- 2. O campo elétrico líquido no ponto médio tem módulo maior, menor ou igual a zero?

Como os campos têm mesma intensidade e direções opostas, eles se anulam.

$$E_{\text{total}} = 0 \tag{92}$$

3. O potencial elétrico total no ponto médio é positivo, negativo ou zero?

O potencial elétrico é escalar e soma-se algébrica e positivamente no ponto médio, já que ambas as cargas são positivas.

$$V_{\text{total}} > 0$$
 (93)

4. O potencial elétrico total tem direção associada?

Não. O potencial elétrico é uma grandeza escalar, portanto:

5. Calcule o valor do campo e do potencial elétrico no ponto médio.

Distância de cada carga ao ponto médio: $r=\frac{0.50}{2}=0.25\,\mathrm{m}$

• Campo elétrico (contribuição de uma carga):

$$E = k \frac{q}{r^2} = 9.0 \times 10^9 \cdot \frac{2.4 \times 10^{-9}}{(0.25)^2} = \frac{21.6}{0.0625} = 345.6 \,\text{N/C}$$
 (95)

Como os campos se anulam:

$$E_{\text{total}} = 0 \,\text{N/C} \tag{96}$$

• Potencial elétrico total:

$$V = 2 \cdot k \frac{q}{r} = 2 \cdot 9.0 \times 10^9 \cdot \frac{2.4 \times 10^{-9}}{0.25} = 2 \cdot \frac{21.6}{0.25} = 172.8 \,\text{V}$$
 (97)

$$V_{\text{total}} = 172.8 \,\text{V} \tag{98}$$

Problema 9

Uma região esférica de raio R está preenchida com carga de tal forma que o campo elétrico no interior da região é dado por:

$$\mathbf{E} = \frac{E_0}{R^2} \mathbf{r} \tag{99}$$

onde ${\bf r}$ é o vetor posição a partir do centro da esfera, e E_0 é uma constante.

Determine a densidade de carga na região.

Solução:

Uma região esférica de raio R está preenchida com carga de tal forma que o campo elétrico no interior da região é dado por:

$$\mathbf{E} = \frac{E_0}{R^2} \mathbf{r} \tag{100}$$

onde \mathbf{r} é o vetor posição a partir do centro da esfera, e E_0 é uma constante. Determine a densidade de carga na região.

Solução

Para determinar a densidade de carga, usamos a Lei de Gauss na forma diferencial:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{101}$$

onde ρ é a densidade de carga e ε_0 é a permissividade do vácuo.

O campo elétrico no interior da esfera é dado por:

$$\mathbf{E} = \frac{E_0}{R^2} \mathbf{r} \tag{102}$$

Agora, vamos calcular o divergente do campo elétrico.

Cálculo do Divergente de E

O campo elétrico tem a forma:

$$\mathbf{E} = \frac{E_0}{R^2} (x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k})$$
 (103)

Onde $\mathbf{r} = x\hat{i} + y\hat{j} + z\hat{k}$ é o vetor posição.

O divergente em coordenadas cartesianas é dado por:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z}$$
 (104)

Com:

$$E_x = \frac{E_0}{R^2}x, \quad E_y = \frac{E_0}{R^2}y, \quad E_z = \frac{E_0}{R^2}z$$
 (105)

Calculando as derivadas parciais:

$$\frac{\partial E_x}{\partial x} = \frac{E_0}{R^2}, \quad \frac{\partial E_y}{\partial y} = \frac{E_0}{R^2}, \quad \frac{\partial E_z}{\partial z} = \frac{E_0}{R^2}$$
 (106)

Somando as derivadas:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 3 \times \frac{E_0}{R^2} = \frac{3E_0}{R^2} \tag{107}$$

Aplicando a Lei de Gauss

De acordo com a Lei de Gauss, temos:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{108}$$

Substituindo o valor do divergente:

$$\frac{3E_0}{R^2} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{109}$$

Isolando ρ :

$$\rho = \varepsilon_0 \frac{3E_0}{R^2} \tag{110}$$

Resultado Final

A densidade de carga na região é:

$$\rho = \frac{3\varepsilon_0 E_0}{R^2} \tag{111}$$

Problema 10

Determine o campo elétrico \vec{E} e a densidade volumétrica de carga ρ para as seguintes distribuições de potencial elétrico:

(a)
$$V = Ax^2$$

(b)
$$V = Axyz$$

Solução:

(a)
$$V = Ax^2$$

1. Calcular o campo elétrico \vec{E}

O campo elétrico é dado por:

$$\vec{E} = -\nabla V \tag{112}$$

Para $V=Ax^2$, calculamos o gradiente em coordenadas cartesianas. Como V depende apenas de x, temos:

$$\nabla V = \frac{\partial V}{\partial x}\hat{i} + \frac{\partial V}{\partial y}\hat{j} + \frac{\partial V}{\partial z}\hat{k}$$
(113)

Logo:

$$\frac{\partial V}{\partial x} = 2Ax, \quad \frac{\partial V}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial z} = 0$$
 (114)

Portanto, o gradiente de V é:

$$\nabla V = 2Ax\hat{i} \tag{115}$$

O campo elétrico será:

$$\vec{E} = -\nabla V = -2Ax\hat{i} \tag{116}$$

2. Calcular a densidade de carga ρ

Agora, aplicamos a Lei de Gauss:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{117}$$

Primeiro, calculamos o divergente do campo elétrico \vec{E} :

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\partial}{\partial x}(-2Ax) + 0 + 0 = -2A \tag{118}$$

Portanto:

$$\frac{\rho}{\varepsilon_0} = -2A \tag{119}$$

Logo, a densidade de carga é:

$$\rho = -2A\varepsilon_0 \tag{120}$$

(b) V = Axyz

1. Calcular o campo elétrico \vec{E}

O campo elétrico é dado por:

$$\vec{E} = -\nabla V \tag{121}$$

Para V = Axyz, calculamos o gradiente:

$$\nabla V = \frac{\partial V}{\partial x}\hat{i} + \frac{\partial V}{\partial y}\hat{j} + \frac{\partial V}{\partial z}\hat{k}$$
 (122)

Logo:

$$\frac{\partial V}{\partial x} = Ayz, \quad \frac{\partial V}{\partial y} = Axz, \quad \frac{\partial V}{\partial z} = Axy$$
 (123)

Portanto, o gradiente de V é:

$$\nabla V = Ayz\hat{i} + Axz\hat{j} + Axy\hat{k} \tag{124}$$

O campo elétrico será:

$$\vec{E} = -\nabla V = -Ayz\hat{i} - Axz\hat{j} - Axy\hat{k}$$
 (125)

2. Calcular a densidade de carga ρ

Agora, aplicamos a Lei de Gauss:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0} \tag{126}$$

Calculando o divergente de \vec{E} :

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\partial}{\partial x}(-Ayz) + \frac{\partial}{\partial y}(-Axz) + \frac{\partial}{\partial z}(-Axy)$$
 (127)

$$\nabla \cdot \vec{E} = 0 + 0 + 0 = 0 \tag{128}$$

Logo, a densidade de carga é:

$$\rho = 0 \tag{129}$$

Resultado Final

Para o potencial $V = Ax^2$:

• Campo elétrico: $\vec{E} = -2Ax\hat{i}$

• Densidade de carga: $\rho = -2A\varepsilon_0$

Para o potencial V = Axyz:

- Campo elétrico: $\vec{E} = -Ayz\hat{i} Axz\hat{j} Axy\hat{k}$
- Densidade de carga: $\rho = 0$

Problema 11

Quais dos seguintes vetores podem ser um campo elétrico? Se forem, qual é a densidade volumétrica de carga associada?

- (a) $\vec{E} = ax^2y^2\,\hat{x}$
- (b) $\vec{E} = a(\hat{r}\cos\theta \hat{\theta}\sin\theta)$

Solução:

(a)
$$\vec{E} = ax^2y^2\,\hat{x}$$

Para verificar se o vetor $\vec{E} = ax^2y^2\hat{x}$ pode ser um campo elétrico, devemos calcular seu divergente.

Em coordenadas cartesianas, o divergente de \vec{E} é dado por:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\partial}{\partial x} (ax^2 y^2) + \frac{\partial}{\partial y} (0) + \frac{\partial}{\partial z} (0)$$
 (130)

Como \vec{E} não depende de y nem de z, temos:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{\partial}{\partial x} (ax^2 y^2) = 2axy^2 \tag{131}$$

Portanto, a densidade de carga associada é:

$$\rho = \varepsilon_0 \nabla \cdot \vec{E} = \varepsilon_0 (2axy^2) \tag{132}$$

Este resultado indica que o campo elétrico pode ser gerado por uma distribuição de carga não uniforme, logo, $\vec{E}=ax^2y^2\hat{x}$ pode representar um campo elétrico.

(b)
$$\vec{E} = a(\hat{r}\cos\theta - \hat{\theta}\sin\theta)$$

Agora, temos o campo elétrico $\vec{E} = a(\hat{r}\cos\theta - \hat{\theta}\sin\theta)$ em coordenadas cilíndricas. Para verificar se esse vetor pode ser um campo elétrico, devemos calcular o seu divergente. Em coordenadas cilíndricas, o divergente de um vetor $\vec{E} = E_r \hat{r} + E_\theta \hat{\theta}$ é dado por:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (rE_r) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} (E_\theta) + \frac{\partial}{\partial z} (E_z)$$
 (133)

Para o campo $\vec{E} = a(\hat{r}\cos\theta - \hat{\theta}\sin\theta)$, temos:

$$E_r = a\cos\theta, \quad E_\theta = -a\sin\theta, \quad E_z = 0$$
 (134)

Logo, o divergente de \vec{E} em coordenadas cilíndricas é:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (ra\cos\theta) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} (-a\sin\theta)$$
 (135)

A primeira derivada em r é zero, pois E_r não depende de r. A segunda derivada em θ é:

$$\frac{\partial}{\partial \theta}(-a\sin\theta) = -a\cos\theta \tag{136}$$

Portanto:

$$\nabla \cdot \vec{E} = \frac{-a\cos\theta}{r} \tag{137}$$

Então, a densidade de carga associada é:

$$\rho = \varepsilon_0 \nabla \cdot \vec{E} = -\frac{a\varepsilon_0 \cos \theta}{r} \tag{138}$$

Este resultado indica que o campo elétrico pode ser gerado por uma distribuição de carga que depende de θ e r. Logo, $\vec{E} = a(\hat{r}\cos\theta - \hat{\theta}\sin\theta)$ também pode representar um campo elétrico.

Resultado Final

• Para o campo $\vec{E} = ax^2y^2\hat{x}$, o divergente é $\nabla \cdot \vec{E} = 2axy^2$, e a densidade de carga associada é $\rho = \varepsilon_0(2axy^2)$.

• Para o campo $\vec{E} = a(\hat{r}\cos\theta - \hat{\theta}\sin\theta)$, o divergente é $\nabla \cdot \vec{E} = \frac{-a\cos\theta}{r}$, e a densidade de carga associada é $\rho = -\frac{a\varepsilon_0\cos\theta}{r}$.