SEL 309 Eletromagnetismo

Prof. Dr. Ben-Hur Viana Borges

Campo eletrostático: Trabalho, Energia e Potencial

Resolução dos problemas pares propostos no Capítulo 4 do Hayt Jr, 8ª Edição

Quiz 3:

- 1) Suponha $\mathbf{D} = 2xy\mathbf{a}_x + x^2\mathbf{a}_y + 6z^3\mathbf{a}_z \text{ C/m}^2$.
 - a) Use a Lei de Gauss e calcule a carga total em um cubo de lado *a* no quadrante positivo com um vértice na origem.

$$\Psi = Q = \oint \mathbf{D} \cdot \mathbf{n} da = \int_{0}^{a} \int_{0}^{a} 2ay dy dz + \int_{0}^{a} \int_{0}^{a} -2(0)y dy dz + \int_{0}^{a} \int_{0}^{a} -x^{2} dx dz + \int_{0}^{a} \int_{0}^{a} x^{2} dx dz + \int_{0}^{a} \int_{0}^{a} -6(0)^{3} dx dy + \int_{0}^{a} \int_{0}^{a} 6a^{3} dx dy$$

$$Q = 6a^{5} + a^{4}$$

Sequência de integrais (relativas às faces do cubo): frente, atrás, esquerda, direita, fundo, topo.

b) Sabendo que,

$$Q \doteq \left(\frac{\partial D_x}{\partial x} + \frac{\partial D_y}{\partial y} + \frac{\partial D_z}{\partial z}\right) \times \Delta v$$

Use a equação acima e encontre o valor aproximado da carga em P(a/2, a/2, a/2).

A equação acima é o mesmo que,

$$Q \doteq (\nabla \cdot \mathbf{D}) \times \Delta v$$
$$\nabla \cdot \mathbf{D} = 2x + 18z^{2}$$
$$Q = (2x + 18z^{2}) \times a^{3}$$

No ponto P,

$$Q = (a + 4.5a^2)a^3 = 4.5a^5 + a^4$$

c) Mostre que para $a \to 0$ os resultados em (a) e (b) tendem a concordar.

No limite que $a \to 0$, $Q = a^4$ em ambos os casos, então (a) e (b) concordam.

- 2) Em $P(r = 2, \varphi = 40^{\circ}, z = 3)$ temos que $\mathbf{E} = 100\mathbf{a}_r 200\mathbf{a}_{\phi} + 300\mathbf{a}_z$ V/m. Calcule o trabalho incremental necessário para mover uma carga de 20 µC por 6 µm:
 - a) na direção de a_r ;

$$dW = -q\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}$$

$$d\mathbf{l} = dr\mathbf{a}_r = 6 \times 10^{-6}\mathbf{a}_r$$

$$dW = -(20 \times 10^{-6} \text{ C}) \times (100 \text{ V/m}) \times (6 \times 10^{-6} \text{ m}) = -12 \text{ nJ}$$

Onde o produto escalar $\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 100 \text{ V/m}$

b) na direção de \mathbf{a}_{ϕ} ;

$$d\mathbf{l} = rd\phi \mathbf{a}_{\phi} = 2d\phi \mathbf{a}_{\phi} = 6 \times 10^{-6} \mathbf{a}_{\phi}$$
$$dW = -(20 \times 10^{-6} \text{ C}) \times (-200 \text{ V/m}) \times (6 \times 10^{-6} \text{ m}) = 24 \text{ nJ}$$

c) na direção de \mathbf{a}_z ;

$$d\mathbf{l} = dz\mathbf{a}_z = 6 \times 10^{-6} \mathbf{a}_z$$

$$dW = -(20 \times 10^{-6} \text{ C}) \times \left(300 \frac{\text{V}}{\text{m}}\right) \times (6 \times 10^{-6} \text{ m}) = -36 \text{ nJ}$$

d) na direção de E;

$$d\mathbf{l} = 6 \times 10^{-6} \mathbf{a}_E$$

$$\mathbf{a}_E = \frac{100\mathbf{a}_r - 200\mathbf{a}_\phi + 300\mathbf{a}_z}{\sqrt{100^2 + 200^2 + 300^2}} = \frac{100\mathbf{a}_r - 200\mathbf{a}_\phi + 300\mathbf{a}_z}{374.166}$$

$$\mathbf{a}_E = 0.267 \mathbf{a}_r - 0.535 \mathbf{a}_\phi + 0.802 \mathbf{a}_z$$

$$dW = -(20 \times 10^{-6} \text{ C}) \times (100\mathbf{a}_r - 200\mathbf{a}_\phi + 300\mathbf{a}_z)$$
$$\cdot (0.267\mathbf{a}_r - 0.535\mathbf{a}_\phi + 0.802\mathbf{a}_z) \times (6 \times 10^{-6} \text{ m})$$

$$dW = -44.9 \text{ nI}$$

e) na direção de $\mathbf{G} = 2\mathbf{a}_x - 3\mathbf{a}_y + 4\mathbf{a}_z$.

$$dl = 6 \times 10^{-6} a_C$$

$$\mathbf{a}_G = \frac{2\mathbf{a}_x - 3\mathbf{a}_y + 4\mathbf{a}_z}{\sqrt{2^2 + 3^2 + 4^2}} = \frac{2\mathbf{a}_x - 3\mathbf{a}_y + 4\mathbf{a}_z}{5.385} = 0.371\mathbf{a}_x - 0.557\mathbf{a}_y + 0.743\mathbf{a}_z$$

$$dW = -(20 \times 10^{-6} \text{ C}) \times (100\mathbf{a}_r - 200\mathbf{a}_\phi + 300\mathbf{a}_z)$$
$$\cdot (0.371\mathbf{a}_x - 0.557\mathbf{a}_y + 0.742\mathbf{a}_z) \times (6 \times 10^{-6} \text{ m})$$

$$dW = -(1.2 \times 10^{-10} \text{ Cm}) \times [37.1(\mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_x) - 55.7(\mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_y) - 74.2(\mathbf{a}_\phi \cdot \mathbf{a}_x) + 111.4(\mathbf{a}_\phi \cdot \mathbf{a}_y) + 222.9(\mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_z)]$$

Agora você deve recorrer à relação entre coordenadas retangulares e cilíndricas, de onde (checar Aula 1),

$$\mathbf{a}_{x} \cdot \mathbf{a}_{r} = \cos\phi$$

$$\mathbf{a}_{y} \cdot \mathbf{a}_{r} = \sin\phi$$

$$\mathbf{a}_{x} \cdot \mathbf{a}_{\phi} = -\sin\phi$$

$$\mathbf{a}_{y} \cdot \mathbf{a}_{\phi} = \cos\phi$$

Logo, e sabendo que $\phi = 40^{\circ}$,

$$dW = -(1.2 \times 10^{-10} \text{ Cm}) \times [37.1(\cos\phi) - 55.7(\sin\phi) - 74.2(-\sin\phi) + 111.4(\cos\phi) + 222.9(1)]$$

$$dW = -41.8 \text{ nJ}$$

3) Calcule o $\nabla \cdot \mathbf{D}$ nos seguintes casos:

a)
$$\mathbf{D} = \frac{1}{z^2} (10xyz\mathbf{a}_x + 5x^2z\mathbf{a}_y + (2z^3 - 5x^2y)\mathbf{a}_z) \text{ em } P(-2,3,5);$$

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \frac{10y}{z} + 0 + 2 + \frac{10x^2y}{z^3} \bigg|_{(-2,3,5)} = 8.96$$

b) $\mathbf{D} = 5z^2 \mathbf{a}_r + 10rz \mathbf{a}_z \text{ em } P(3,-45^{\circ},5);$

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r D_r) + \frac{1}{r} \frac{\partial D_{\phi}}{\partial \phi} + \frac{\partial D_z}{\partial z} = \frac{5z^2}{r} + 10r \bigg|_{(3, -45^0, 5)} = 71.67$$

c) $\mathbf{D} = 2r\sin\theta\sin\phi\mathbf{a}_r + r\cos\theta\sin\phi\mathbf{a}_\theta + r\cos\phi\mathbf{a}_\phi \text{ em } P(3, 45^\circ, -45^\circ).$

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 D_r) + \frac{1}{r sin\theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (D_{\theta} sin\theta) + \frac{1}{r sin\theta} \frac{\partial D_{\phi}}{\partial \phi}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = 6\sin\theta\sin\phi + \frac{\cos(2\theta)\sin\phi}{\sin\theta} - \frac{\sin\phi}{\sin\theta}\Big|_{(3,45^{\circ},-45^{\circ})} = -2$$

Solução dos problemas pares do Hayt Jr:

Capítulo 2:

2.2 Cargas pontuais de 1 nC e -2 nC estão localizadas no espaço livre em (0, 0, 0) e (1, 1, 1), respectivamente. Determine o vetor força que age sobre cada carga.

A força \mathbf{F}_1 em uma carga Q_1 devido a uma carga Q_2 é dada por (ou seja, de 2 para 1):

$$\mathbf{F}_{1} = \frac{Q_{1}Q_{2}}{4\pi\epsilon_{0}r_{21}^{2}}\mathbf{a}_{21} \text{ (leia - se, indo de } Q_{2} \text{ para } Q_{1})$$

$$\mathbf{a}_{21} = \frac{\mathbf{r}_{21}}{|\mathbf{r}_{21}|} = \frac{\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2}}{|\mathbf{r}_{1} - \mathbf{r}_{2}|} = \frac{(0 - 1)\mathbf{a}_{x} + (0 - 1)\mathbf{a}_{y} + (0 - 1)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{1^{2} + 1^{2} + 1^{2}}} = -\frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{\sqrt{3}}$$

$$\mathbf{F}_{1} = \frac{(1 \text{ nC}) \times (-2 \text{ nC})}{4\pi\epsilon_{0}(\sqrt{3})^{2}} \left[-\frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{\sqrt{3}} \right] = \frac{2 \text{ (nC)}^{2}}{4\pi\epsilon_{0} 3\sqrt{3}} (\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z})$$

$$\mathbf{F}_{1} = 3.464 (\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}) \text{ nN}$$

A força \mathbf{F}_2 em uma carga Q_2 devido a uma carga Q_1 é dada por (ou seja, de 1 para 2):

$$\mathbf{F}_{2} = \frac{Q_{1}Q_{2}}{4\pi\epsilon_{0}r_{12}^{2}}\mathbf{a}_{12} \text{ (leia - se, indo de } Q_{1} \text{ para } Q_{2})$$

$$\mathbf{a}_{12} = \frac{\mathbf{r}_{12}}{|\mathbf{r}_{12}|} = \frac{\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{1}}{|\mathbf{r}_{2} - \mathbf{r}_{1}|} = \frac{(1 - 0)\mathbf{a}_{x} + (1 - 0)\mathbf{a}_{y} + (1 - 0)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{1^{2} + 1^{2} + 1^{2}}} = \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{\sqrt{3}}$$

$$\mathbf{F}_{2} = \frac{(1 \text{ nC}) \times (-2 \text{ nC})}{4\pi\epsilon_{0}(\sqrt{3})^{2}} \left(\frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{\sqrt{3}}\right) = -\frac{2 \text{ (nC)}^{2}}{4\pi\epsilon_{0}3\sqrt{3}} (\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z})$$

$$\mathbf{F}_{2} = -3.464 (\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}) \text{ nN}$$

2.4 Oito cargas pontuais idênticas de Q C estão posicionadas nos vértices de um cubo cujo lado tem comprimento a, com uma carga na origem e com as três cargas mais próximas em (a, 0, 0), (0, a, 0) e (0, 0, a). Encontre uma expressão para o vetor da <u>força total</u> na carga em P(a, a, a), considerando o espaço livre.

Sabemos que a força em uma carga Q_1 devido a n cargas é dada por:

$$F_1 = \frac{Q_1 Q_2}{4\pi\epsilon_0 r_{21}^2} \mathbf{a}_{21} + \frac{Q_1 Q_3}{4\pi\epsilon_0 r_{31}^2} \mathbf{a}_{31} + \frac{Q_1 Q_4}{4\pi\epsilon_0 r_{41}^2} \mathbf{a}_{41} + \dots = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{k=2}^n \frac{Q_k}{r_{k1}^2} \mathbf{a}_{k1} \quad (N)$$

Assim, para uma carga Q_P localizada em P(a, a, a), temos (resolvendo da forma mais geral possível):

$$\begin{split} \boldsymbol{F}_{P} &= \frac{Q_{P}Q_{1}}{4\pi\epsilon_{0}r_{1P}^{2}} \, \mathbf{a}_{1P} + \frac{Q_{P}Q_{2}}{4\pi\epsilon_{0}r_{2P}^{2}} \, \mathbf{a}_{2P} + \frac{Q_{P}Q_{3}}{4\pi\epsilon_{0}r_{3P}^{2}} \, \mathbf{a}_{3P} + \frac{Q_{P}Q_{4}}{4\pi\epsilon_{0}r_{4P}^{2}} \, \mathbf{a}_{4P} + \frac{Q_{P}Q_{5}}{4\pi\epsilon_{0}r_{5P}^{2}} \, \mathbf{a}_{5P} \\ &\quad + \frac{Q_{P}Q_{6}}{4\pi\epsilon_{0}r_{6P}^{2}} \, \mathbf{a}_{6P} \, + \frac{Q_{P}Q_{7}}{4\pi\epsilon_{0}r_{7P}^{2}} \, \mathbf{a}_{7P} \end{split}$$

$$\boldsymbol{F}_{P} &= \frac{Q_{P}}{4\pi\epsilon_{0}} \left[\frac{Q_{1}}{r_{1P}^{2}} \, \mathbf{a}_{1P} + \frac{Q_{2}}{r_{2P}^{2}} \, \mathbf{a}_{2P} + \frac{Q_{3}}{r_{3P}^{2}} \, \mathbf{a}_{3P} + \frac{Q_{4}}{r_{4P}^{2}} \, \mathbf{a}_{4P} + \frac{Q_{5}}{r_{5P}^{2}} \, \mathbf{a}_{5P} + \frac{Q_{6}}{r_{6P}^{2}} \, \mathbf{a}_{6P} \, + \frac{Q_{7}}{r_{7P}^{2}} \, \mathbf{a}_{7P} \right] \end{split}$$

$$\mathbf{a}_{1P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{1}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{1}|} = \frac{(a - 0)\mathbf{a}_{x} + (a - 0)\mathbf{a}_{y} + (a - 0)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2} + a^{2} + a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{x} + a\mathbf{a}_{y} + a\mathbf{a}_{z}}{a\sqrt{3}} = \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + a\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{3}}$$

$$\mathbf{a}_{2P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{2}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{2}|} = \frac{(a - 0)\mathbf{a}_{x} + (a - a)\mathbf{a}_{y} + (a - 0)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2} + a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{x} + a\mathbf{a}_{z}}{a\sqrt{2}} = \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{z}}{\sqrt{2}}$$

$$\mathbf{a}_{3P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{3}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{3}|} = \frac{(a - a)\mathbf{a}_{x} + (a - 0)\mathbf{a}_{y} + (a - 0)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2} + a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{y} + a\mathbf{a}_{z}}{a\sqrt{2}} = \frac{\mathbf{a}_{y} + a\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{2}}$$

$$\mathbf{a}_{4P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{4}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{4}|} = \frac{(a - 0)\mathbf{a}_{x} + (a - 0)\mathbf{a}_{y} + (a - a)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2} + a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{x} + a\mathbf{a}_{y}}{a\sqrt{2}} = \frac{\mathbf{a}_{x} + a\mathbf{a}_{y}}{\sqrt{2}}$$

$$\mathbf{a}_{5P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{5}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{5}|} = \frac{(a - a)\mathbf{a}_{x} + (a - 0)\mathbf{a}_{y} + (a - a)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{y}}{\mathbf{a}} = \mathbf{a}_{y}$$

$$\mathbf{a}_{6P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{6}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{6}|} = \frac{(a - 0)\mathbf{a}_{x} + (a - a)\mathbf{a}_{y} + (a - a)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{x}}{\mathbf{a}} = \mathbf{a}_{x}$$

$$\mathbf{a}_{7P} = \frac{\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{7}}{|\mathbf{r}_{P} - \mathbf{r}_{7}|} = \frac{(a - a)\mathbf{a}_{x} + (a - a)\mathbf{a}_{y} + (a - 0)\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{a^{2}}} = \frac{a\mathbf{a}_{z}}{\mathbf{a}} = \mathbf{a}_{z}$$

Assim,

$$\begin{aligned} \pmb{F}_{P} &= \frac{Q_{P}}{4\pi\epsilon_{0}} \bigg[Q_{1} \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{\frac{\mathbf{a}^{2}\mathbf{3}\sqrt{3}}{3}} + Q_{2} \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{z}}{\frac{\mathbf{a}^{2}\mathbf{2}\sqrt{2}}{\sqrt{2}}} + Q_{3} \frac{\mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{\frac{\mathbf{a}^{2}\mathbf{2}\sqrt{2}}{\sqrt{2}}} + Q_{4} \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y}}{\frac{\mathbf{a}^{2}\mathbf{2}\sqrt{2}}{\sqrt{2}}} + Q_{5} \frac{\mathbf{a}_{y}}{\frac{\mathbf{a}^{2}}{\mathbf{a}^{2}}} + Q_{6} \frac{\mathbf{a}_{x}}{\frac{\mathbf{a}^{2}\mathbf{a}^{2}}{\sqrt{2}}} \\ &\quad + Q_{7} \frac{\mathbf{a}_{z}}{\frac{\mathbf{a}^{2}}{\mathbf{a}^{2}}} \bigg] \end{aligned}$$

Como as cargas são iguais,

$$F_{P} = \frac{Q^{2}}{4\pi\alpha^{2}\epsilon_{0}} \left[\frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{3\sqrt{3}} + \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{z}}{2\sqrt{2}} + \frac{\mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z}}{2\sqrt{2}} + \frac{\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y}}{2\sqrt{2}} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{z} \right]$$

$$F_{P} = \frac{Q^{2}}{4\pi\alpha^{2}\epsilon_{0}} \left[\left(\frac{1}{3\sqrt{3}} + \frac{1}{2\sqrt{2}} + \frac{1}{2\sqrt{2}} + 1 \right) \mathbf{a}_{x} + \left(\frac{1}{3\sqrt{3}} + \frac{1}{2\sqrt{2}} + \frac{1}{2\sqrt{2}} + 1 \right) \mathbf{a}_{y} + \left(\frac{1}{3\sqrt{3}} + \frac{1}{2\sqrt{2}} + \frac{1}{2\sqrt{2}} + 1 \right) \mathbf{a}_{z} \right]$$

$$F_{P} = \frac{Q^{2}}{4\pi\alpha^{2}\epsilon_{0}} \left(\frac{1}{3\sqrt{3}} + \frac{1}{\sqrt{2}} + 1 \right) \left[\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z} \right]$$

$$F_{P} = \frac{1.9Q^{2}}{4\pi\alpha^{2}\epsilon_{0}} \left[\mathbf{a}_{x} + \mathbf{a}_{y} + \mathbf{a}_{z} \right]$$

2.6 Duas cargas pontuais, de valores iguais a q, estão posicionadas em $z = \pm d/2$. (a) Encontre o campo elétrico em qualquer ponto sobre o eixo z; (b) encontre o campo elétrico em qualquer ponto sobre o eixo x; (c) repita (a) e (b) se a carga localizada em z = -d/2 possuir valor -q em vez de +q.

$$\mathbf{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r$$
$$\mathbf{a}_r = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

O campo elétrico total é igual à soma dos campos elétricos (lembre-se de que \mathbf{r}' é onde a carga está posicionada, e que \mathbf{r} é um ponto arbitrário onde queremos observar o efeito), logo

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = \frac{Q_{1}}{4\pi\epsilon_{0}r_{1}^{2}}\mathbf{a}_{1} + \frac{Q_{2}}{4\pi\epsilon_{0}r_{2}^{2}}\mathbf{a}_{2}$$

a) Sobre o eixo z:

$$\mathbf{a}_{1} = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \frac{z\mathbf{a}_{z} - \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\left(z - \frac{d}{2}\right)} = \frac{z - \frac{d}{2}}{\left(z - \frac{d}{2}\right)}\mathbf{a}_{z} = \mathbf{a}_{z}$$

$$\mathbf{a}_{2} = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \frac{z\mathbf{a}_{z} + \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\left(z + \frac{d}{2}\right)} = \frac{z + \frac{d}{2}}{\left(z + \frac{d}{2}\right)}\mathbf{a}_{z} = \mathbf{a}_{z}$$

$$\mathbf{E}_{T} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}}\left(z - \frac{d}{2}\right)^{2}\mathbf{a}_{z} + \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}}\left(z + \frac{d}{2}\right)^{2}\mathbf{a}_{z}$$

$$\mathbf{E}_{T} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}}\left[\frac{1}{\left(z - \frac{d}{2}\right)^{2}} + \frac{1}{\left(z + \frac{d}{2}\right)^{2}}\right]\mathbf{a}_{z} \quad \text{V/m}$$

b) Agora sobre o eixo x:

$$\mathbf{a}_{1} = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \frac{x\mathbf{a}_{x} - \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{x^{2} + \frac{d^{2}}{4}}}$$

$$\mathbf{a}_{2} = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \frac{x\mathbf{a}_{x} + \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{x^{2} + \frac{d^{2}}{4}}}$$

$$\mathbf{E}_{T} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}\left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)} \frac{x\mathbf{a}_{x} - \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{x^{2} + \frac{d^{2}}{4}}} + \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}\left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)} \frac{x\mathbf{a}_{x} + \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{x^{2} + \frac{d^{2}}{4}}}$$

$$\mathbf{E}_{T} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}\left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)^{3/2}} [2x\mathbf{a}_{x} + 0\mathbf{a}_{z}] \quad \text{V/m}$$

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 \left(x^2 + \frac{d^2}{4}\right)^{3/2}} 2x\mathbf{a}_x \quad \frac{\mathrm{V}}{\mathrm{m}} \qquad \text{ao longo de } x$$

c) carga localizada em z = -d/2 possui valor -qPodemos usar o que já foi calculado em a) e b), e inverter o sinal da carga em z=-d/2, logo,

Sobre o eixo z:

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_{0}} \left[\frac{q}{\left(z - \frac{d}{2}\right)^{2}} - \frac{q}{\left(z + \frac{d}{2}\right)^{2}} \right] \mathbf{a}_{z} \quad \text{V/m}$$

Sobre o eixo x:

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0} \left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)} \frac{x\mathbf{a}_{x} - \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{x^{2} + \frac{d^{2}}{4}}} - \frac{q}{4\pi\epsilon_{0} \left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)} \frac{x\mathbf{a}_{x} + \frac{d}{2}\mathbf{a}_{z}}{\sqrt{x^{2} + \frac{d^{2}}{4}}}$$

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0} \left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)^{3/2}} [0\mathbf{a}_{x} - d\mathbf{a}_{z}] \quad \text{V/m}$$

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = -\frac{qd}{4\pi\epsilon_{0} \left(x^{2} + \frac{d^{2}}{4}\right)^{3/2}} \mathbf{a}_{z} \quad \frac{\text{V}}{\text{m}} \qquad \text{ao longo de } x$$

2.10 Uma carga de -1 nC está localizada na origem, no espaço livre. Qual carga deve ser inserida em (2, 0, 0) para fazer com que E_x seja zero em (3, 1, 1)?

Supondo que $Q_1 = -1$ nC em (0,0,0) e que Q_2 em (2,0,0) seja a carga desconhecida, e o ponto P(3,1,1) seja onde o campo E_x deve ser zero.

A posição da carga de referência sempre fica em $\mathbf{r}' = a\mathbf{a}_x + b\mathbf{a}_y + c\mathbf{a}_z$

Enquanto o vetor onde queremos avaliar o efeito fica em $\mathbf{r} = x\mathbf{a}_x + y\mathbf{a}_y + z\mathbf{a}_z$. Assim, como queremos o efeito no ponto P, temos que,

$$\mathbf{r} = 3\mathbf{a}_x + \mathbf{a}_y + \mathbf{a}_z$$

Novamente, temos que o campo elétrico total devido às duas cargas é dado por,

$$\mathbf{E}_{\mathrm{T}} = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r_1^2} \mathbf{a}_1 + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 r_2^2} \mathbf{a}_2$$

Que avaliado no ponto P tem resulta em,

$$\mathbf{E}_{P} = \frac{Q_{1}}{4\pi\epsilon_{0}r_{1P}^{2}}\mathbf{a}_{1P} + \frac{Q_{2}}{4\pi\epsilon_{0}r_{2P}^{2}}\mathbf{a}_{2P}$$

$$\mathbf{a}_{1P} = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \frac{(3 - 0)\mathbf{a}_x + (1 - 0)\mathbf{a}_y + (1 - 0)\mathbf{a}_z}{\sqrt{3^2 + 1^2 + 1^2}} = \frac{3\mathbf{a}_x + \mathbf{a}_y + \mathbf{a}_z}{\sqrt{11}}$$

$$\mathbf{a}_{2P} = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = \frac{(3 - 2)\mathbf{a}_x + (1 - 0)\mathbf{a}_y + (1 - 0)\mathbf{a}_z}{\sqrt{1^2 + 1^2 + 1^2}} = \frac{\mathbf{a}_x + \mathbf{a}_y + \mathbf{a}_z}{\sqrt{3}}$$

$$\mathbf{E}_{P} = \frac{(-1 \text{ nC})}{4\pi\epsilon_0 (11)} \frac{3\mathbf{a}_x + \mathbf{a}_y + \mathbf{a}_z}{\sqrt{11}} + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 (3)} \frac{\mathbf{a}_x + \mathbf{a}_y + \mathbf{a}_z}{\sqrt{3}}$$

Como E_x é zero em (3, 1, 1), tomamos a componente em x da equação acima e a igualamos a zero. Logo,

$$\frac{(-1 \text{ nC})}{4\pi\epsilon_0(11)} \frac{3}{\sqrt{11}} + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0(3)\sqrt{3}} = 0$$

$$Q_2 = -\frac{(-1 \text{ nC})9\sqrt{3}}{11\sqrt{11}} = 0.427 \text{ nC}$$

- **2.14** Um feixe de elétrons em determinado tubo de raios catódicos possui simetria cilíndrica, e a densidade de carga é representada por $\rho_{\nu} = -\frac{0.1}{\rho^2 + 10^{-8}} \text{ pC/m}^3 \text{ para } 0 < \rho < 3 \times 10^{-4} \text{ m e } \rho_{\nu} = 0$ para $\rho > 3 \times 10^{-4}$ m. (a) Determine a carga total por metro ao longo do comprimento do feixe. (b) Se a velocidade do elétron é de 5×10^7 m/s, e com um ampère definido como 1 C/s, encontre a corrente do feixe.
- a) Para encontrarmos a carga total, temos que integrar a densidade ao longo do comprimento do cilindro, tal que

$$Q = \int_0^1 \int_0^{2\pi} \int_0^{3 \times 10^{-4}} \frac{-0.1}{\rho^2 + 10^{-8}} \rho d\rho d\phi dz = -0.2\pi \left(\frac{1}{2}\right) ln(\rho^2 + 10^{-8}) \Big|_0^{3 \times 10^{-4}} = 0.1\pi ln(10)$$

$$Q = -0.23\pi \text{ pC/m}$$

b) Calculando a corrente do feixe,

Da definição de corrente, temos que

$$Corrente = \frac{carga}{m} \times v$$

Como a velocidade do elétron é $v = 5 \times 10^7$ m/s, e sabendo que 1 Ampére de corrente é igual a 1 C/s, temos,

Corrente =
$$I = (-0.23\pi \text{ pC/m}) \times (5 \times 10^7 \text{ m/s})$$

 $I = -11.5\pi \times 10^6 \frac{\text{pC}}{\text{s}} = -11.5\pi \mu \text{A}$

2.18 (a) Determine **E** no plano z = 0 que é produzido por uma linha uniforme de carga ρ_L , que se estende ao longo do eixo z na faixa -L < z < L em um sistema de coordenadas cilíndricas. (b) Se a linha finita de carga for aproximada por uma linha infinita de carga $(L \to \infty)$, qual é o erro percentual em E_ρ se $\rho = 0.5$ L? (c) Repita (b) com $\rho = 0.1$ L.

a) Sabemos que,

$$\mathbf{E} = \int_{-L}^{L} \frac{\rho_L dz}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3}$$

O plano z = 0 significa qualquer lugar no plano xy, portanto, o nosso ponto de observação é,

$$\mathbf{r} = \rho \mathbf{a}_{o}$$

Por outro lado, nosso diferencial de carga se encontra ao longo do eixo z, assim,

$$\mathbf{r}' = z\mathbf{a}_z$$

Portanto,

$$\frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} = \frac{\rho \mathbf{a}_\rho - z \mathbf{a}_z}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}}$$

$$\mathbf{E} = \int_{-L}^{L} \frac{\rho_L dz}{4\pi\epsilon_0} \frac{\rho \mathbf{a}_\rho - z \mathbf{a}_z}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0} \int_{-L}^{L} \frac{(\rho \mathbf{a}_\rho - z \mathbf{a}_z) dz}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}}$$

Resolvendo a integral, note que a componente em zaz dará zero por conta da simetria. Logo,

$$\mathbf{E} = \frac{\rho_L \rho}{4\pi\epsilon_0} \mathbf{a}_{\rho} \int_{-L}^{L} \frac{dz}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}}$$

Tomando apenas a magnitude de **E**, ou seja, a componente E_{ρ} ,

$$E_{\rho} = \frac{\rho_L \rho}{4\pi\epsilon_0} \frac{z}{\rho^2 \sqrt{\rho^2 + z^2}} \bigg|_{-L}^{L} = \frac{\rho_L}{2\pi\epsilon_0 \rho} \frac{L}{\sqrt{\rho^2 + L^2}} = \frac{\rho_L}{2\pi\epsilon_0 \rho} \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\rho}{L}\right)^2}}$$

b) Linha infinita $(L \to \infty)$, calcule o erro percentual em E_{ρ} se $\rho = 0.5 L$ Nesse caso, da equação acima, temos (fazendo $L \to \infty$):

$$E_{\rho} = \frac{\rho_L}{2\pi\epsilon_0\rho}$$

Assim, o erro % torna-se (tomando-se o resultado em (b) como referência):

$$Erro\% = \left[\frac{E_{\rho}^{(b)} - E_{\rho}^{(a)}}{E_{\rho}^{(b)}}\right] \times 100 = \left[1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\rho}{L}\right)^2}}\right] \times 100$$

Para $\rho = 0.5 L$,

$$Erro\% = \left[1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{0.5L}{L}\right)^2}}\right] \times 100 = 10.56\%$$

c) Repetindo b) para $\rho = 0.1 L$

$$Erro\% = \left[1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{0.1L}{L}\right)^2}}\right] \times 100 = 0.496\%$$

Que conclusões você tira desses resultados?

Capítulo 3

3.2 Um campo elétrico no espaço livre é dado pela seguinte expressão: $\mathbf{E} = (5z^2/\varepsilon_0)\mathbf{a}_z$ V/m. Determine a carga total contida no interior de um cubo centrado na origem e com lado de 4 m, no qual todos os lados são paralelos aos eixos coordenados (e, em consequência onde cada lado intercepta um eixo em ± 2).

$$Q = \oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \varepsilon_0 \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}$$
$$Q = \varepsilon_0 \oint \frac{5z^2}{\varepsilon_0} \mathbf{a}_z \cdot d\mathbf{S} = \oint 5z^2 \mathbf{a}_z \cdot d\mathbf{S}$$

Tomando os seis lados do cubo, temos

$$Q = \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \frac{\mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{x}}{\mathbf{a}_{z}} dy dz + \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \frac{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{x})}{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{x})} dy dz + \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \frac{\mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{y}}{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{y})} dx dz + \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \frac{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{y})}{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{z})} dx dy + \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \frac{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{z})}{\mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{z})} dx dy$$

Observe que nos pontos indicados em amarelo nas integrais, o resultado do produto escalar é zero. Assim,

$$Q = \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{z} dx dy + \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5z^{2} \mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{z}) dx dy$$

Tomando z = 2, temos,

$$Q = \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5(2)^{2} \mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{z} dx dy + \int_{-2}^{2} \int_{-2}^{2} 5(2)^{2} \mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{z}) dx dy$$

$$Q = 0$$

3.4 Um campo elétrico no espaço livre é $\mathbf{E} = (5z^3/\varepsilon_0)\mathbf{a}_z$ V/m. Encontre a carga total contida no interior de uma esfera de raio igual a 3 m, centrada na origem.

De novo, da Lei de Gauss, temos que,

$$Q = \oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = \varepsilon_0 \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S}$$

$$Q = \varepsilon_0 \oint \frac{5z^3}{\varepsilon_0} \mathbf{a}_z \cdot d\mathbf{S} = \oint 5z^3 \mathbf{a}_z \cdot d\mathbf{S}$$

$$d\mathbf{S} = r^2 sin\theta d\theta d\phi \mathbf{a}_r$$

$$Q = \oint 5z^3 \mathbf{a}_z \cdot r^2 sin\theta d\theta d\phi \mathbf{a}_r$$

Da Aula 1 (ver primeira Tabela), temos que $\mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_r = \cos\theta$, e que $z = r\cos\theta = 3\cos\theta$. Assim,

$$Q = \oint 5 (3)^3 \cos^3 \theta (3)^2 \cos \theta \sin \theta d\theta d\phi = 1215 \oint \cos^4 \theta \sin \theta d\theta d\phi$$

$$Q = 1215 \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \cos^4 \theta \sin\theta d\theta d\phi$$

$$Q = 1215 \times (2\pi) \int_0^{\pi} \cos^4 \theta \sin\theta d\theta = -1215 \times (2\pi) \times \left(\frac{\cos^5 \theta}{5}\right) \Big|_0^{\pi} = 972\pi \text{ C}$$

3.6 No espaço livre, uma carga volumétrica de densidade constante $\rho_v = \rho_0$ existe na região $-\infty < x < \infty, -\infty < y < \infty$ e -d/2 < z < d/2. Encontre **D** e **E** em todos os pontos.

O problema nos indica que os campos são uniformes em x e y para um dado valor de z, e têm direção ao longo de z. Além disso, sua geometria sugere que a superfície Gaussiana especial é retangular. Assim, podemos supor uma superfície Gaussiana limitada por,

$$-1 < x < 1, -1 < y < 1 e -d/2 < z < d/2$$

$$\oint \mathbf{D}_{S} \cdot d\mathbf{S} = \iiint \rho dv$$

Trabalhando o lado esquerdo (LE) da equação acima,

$$LE = \int_{-1}^{1} \int_{-d/2}^{d/2} D_{z} \mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{x} dy dz + \int_{-1}^{1} \int_{-d/2}^{d/2} D_{z} \mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{x}) dy dz + \int_{-1}^{1} \int_{-d/2}^{d/2} D_{z} \mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{y} dx dz$$

$$+ \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} D_{z} \mathbf{a}_{z} \cdot (-\mathbf{a}_{y}) dx dz + \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} D_{z} \mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{z} dx dy$$

$$+ \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} D_{z} (-\mathbf{a}_{z}) \cdot (-\mathbf{a}_{z}) dx dy$$

$$LE = \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} D_{z} \mathbf{a}_{z} \cdot \mathbf{a}_{z} dx dy + \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} D_{z} (-\mathbf{a}_{z}) \cdot (-\mathbf{a}_{z}) dx dy$$

$$LE = 2 \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} D_{z} dx dy$$

Como D_z é constante dentro desse volume,

$$LE = 2D_z \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} dx dy = 8D_z$$

Agora o lado direito (LD),

$$LD = \int_{-z}^{z} \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} \rho_0 dx dy dz$$

$$LD = \rho_0 \int_{-z}^{z} \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} dx dy dz = \rho_0 (2z \times 2 \times 2) = \rho_0 8z$$

Igualando LE=LD,

$$8D_z = \rho_0 8z$$
$$D_z = \rho_0 z$$

$$\mathbf{D} = \rho_0 z \mathbf{a}_z \quad \text{C/m}^2 \text{ para } -d/2 < z < d/2$$

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{D}}{\varepsilon_0} = \frac{\rho_0 z}{\varepsilon_0} \mathbf{a}_z \quad \text{V/m para } -d/2 < z < d/2$$

Para a região onde z > |d/2|, temos

$$LD = \rho_0 \int_{-d/2}^{d/2} \int_{-1}^{1} \int_{-1}^{1} dx dy dz = \rho_0 (d \times 2 \times 2) = \rho_0 4d$$

Como o lado esquerdo não muda, igualando LE=LD,

$$8D_z = \rho_0 4d$$

$$D_z = \rho_0 \frac{d}{2}$$

$$\mathbf{D} = \rho_0 \frac{d}{2} \mathbf{a}_z \frac{\mathbf{C}}{\mathbf{m}^2} \text{ para } z > d/2$$

$$\mathbf{D} = -\rho_0 \frac{d}{2} \mathbf{a}_z \frac{\mathbf{C}}{\mathbf{m}^2} \text{ para } z < -d/2$$

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{D}}{\varepsilon_0} = \frac{\rho_0 d}{2\varepsilon_0} \mathbf{a}_z \frac{\mathbf{V}}{\mathbf{m}} \text{ para } z > d/2$$

$$\mathbf{E} = \frac{\mathbf{D}}{\varepsilon_0} = -\frac{\rho_0 d}{2\varepsilon_0} \mathbf{a}_z \frac{\mathbf{V}}{\mathbf{m}} \text{ para } z < -d/2$$

3.10 Um cilindro dielétrico, infinitamente longo, de raio b, contém carga no interior de seu volume de densidade $\rho_v = a\rho^2$, onde a é uma constante. Encontre a <u>intensidade de campo elétrico</u> no interior e no exterior do cilindro.

O ponto de partida para resolver esse problema é a Lei de Gauss, porque ela permite relacionar a intensidade de campo elétrico com a carga envolvida. Assim,

$$\oiint \mathbf{D}_{s} \cdot d\mathbf{S} = \iiint \rho_{v} dv$$

Sabendo que $\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E}$,

$$\varepsilon_0 \oiint \mathbf{E}_s \cdot d\mathbf{S} = \iiint \rho_v dv$$

Como já vimos anteriormente, a simetria do problema nos diz que teremos apenas a componente radial, $\mathbf{E} = E_{\rho} \mathbf{a}_r$. Logo, supondo um cilindro de comprimento L para $\rho < b$, temos,

$$\varepsilon_{0} \int_{0}^{L} \int_{0}^{2\pi} E_{\rho} \mathbf{a}_{r} \cdot \mathbf{a}_{r} \rho d\phi dz = \int_{0}^{L} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\mathbf{p}} a \rho^{2} \rho d\rho d\phi dz$$

$$E_{\rho} \varepsilon_{0} \int_{0}^{L} \int_{0}^{2\pi} \mathbf{a}_{r} \cdot \mathbf{a}_{r} \rho d\phi dz = a \int_{0}^{L} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\mathbf{p}} \rho^{3} d\rho d\phi dz$$

$$E_{\rho} \varepsilon_{0} \rho(2\pi L) = a \frac{\rho^{4}}{4} (2\pi L)$$

$$E_{
ho} arepsilon_0 = a rac{
ho^3}{4}$$

$$E_{
ho} = rac{a
ho^3}{4 arepsilon_0}$$

$$\mathbf{E} = rac{a
ho^3}{4 arepsilon_0} \mathbf{a}_r \qquad ext{v\'alido para }
ho < b.$$

Para encontrarmos **E** no exterior do cilindro ($\rho > b$),

$$E_{\rho}\varepsilon_{0} \int_{0}^{L} \int_{0}^{2\pi} \mathbf{a}_{r} \cdot \mathbf{a}_{r} \rho d\phi dz = a \int_{0}^{L} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{\mathbf{b}} \rho^{3} d\rho d\phi dz$$

$$E_{\rho}\varepsilon_{0}\rho(2\pi L) = a \frac{\mathbf{b}^{4}}{4}(2\pi L)$$

$$E_{\rho}\varepsilon_{0}\rho = a \frac{\mathbf{b}^{4}}{4}$$

$$E_{\rho} = \frac{a\mathbf{b}^{4}}{4\rho\varepsilon_{0}}$$

$$\mathbf{E} = \frac{a\mathbf{b}^{4}}{4\rho\varepsilon_{0}} \mathbf{a}_{r}$$

- **3.16** Uma densidade de fluxo elétrico é dada por $\mathbf{D} = D_0 \mathbf{a}_{\rho}$, onde D_0 é uma constante conhecida. (a) Que densidade de carga gera este campo? (b) Para o campo fornecido, qual carga total está contida no interior de um cilindro de raio a e altura b, onde o eixo do cilindro corresponde ao eixo
- a) Densidade de carga:

Uma vez que conhecemos **D**, podemos usar a primeira equação de Maxwell para obtermos a densidade de carga, ou seja,

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho_{1}$$

Assim.

$$\rho_{v} = \nabla \cdot \mathbf{D} = \frac{1}{\rho} \frac{d}{d\rho} (\rho D_{0}) = \frac{D_{0}}{\rho} \quad C/m^{3}$$

b) Carga total no cilindro:

De novo, da Lei de Gauss, sabemos que,

$$\oint \mathbf{D}_{s} \cdot d\mathbf{S} = \iiint \rho dv = Q_{env}$$

Podemos usar qualquer uma das duas integrais acima para calcular a carga envolvida. Assim,

$$Q_{env}=\iiint
ho dv$$
 $Q_{env}=\int_0^b\int_0^{2\pi}\int_0^arac{D_0}{
ho}
ho d
ho d\phi dz=2\pi abD_0$ C

Ou também,

$$Q_{env} = \oiint \mathbf{D}_s \cdot d\mathbf{S} = \int_0^b \int_0^{2\pi} D_0 \mathbf{a}_\rho \cdot \mathbf{a}_\rho a d\phi dz = 2\pi a b D_0 C$$

Capítulo 4

4.2 Uma carga pontual positiva, de intensidade q_1 , repousa na origem. Deduza uma expressão para o trabalho incremental realizado para mover uma segunda carga pontual q_2 por uma distância dx da posição inicial (x, y, z) no sentido $-\mathbf{a}_x$.

$$dW = -q_2 \mathbf{E}_{12} \cdot d\mathbf{l}$$

Onde \mathbf{E}_{12} é o campo elétrico devido a q_1 avaliado na posição de q_2 .

$$d\mathbf{l} = -dx\mathbf{a}_x$$

Em coordenadas esféricas,

$$dW = \frac{-q_2 q_1}{4\pi \varepsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r \cdot (-dx) \mathbf{a}_x$$

 $\operatorname{com} r^2 = x^2 + y^2 + z^2, \, \mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_x = \sin\theta \cos\phi. \, \operatorname{Logo},$

$$dW = \frac{q_2 q_1}{4\pi \varepsilon_0 (x^2 + y^2 + z^2)} \frac{\sqrt{x^2 + y^2}}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2}} dx = \frac{q_2 q_1 x dx}{4\pi \varepsilon_0 (x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}$$

Onde o termo em amarelo vem de $sin\theta$, e o azul de $cos\theta$, ou também da relação $x = rsin\theta cos\phi$. Ver tabelas da Aula 1.

4.4 Um campo elétrico, no espaço livre, é dado por $\mathbf{E} = x\mathbf{a}_x + y\mathbf{a}_y + z\mathbf{a}_z$ V/m. Determine o trabalho realizado para deslocar uma carga de 1 μ C através deste campo (a) de (1, 1, 1) para (0, 0, 0); (b) de ($\rho = 2$, $\varphi = 0$) para ($\rho = 2$, $\varphi = 90^{\circ}$); (c) de (r = 10, $\theta = \theta_0$) para (r = 10, $\theta = \theta_0 + 180^{\circ}$).

a) de (1, 1, 1) para (0, 0, 0)

$$W = -q \int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -10^{-6} \left[\int_{1}^{0} x dx + \int_{1}^{0} y dy + \int_{1}^{0} z dz \right] = 1.5 \,\mu\text{J}$$

b) de
$$(\rho = 2, \phi = 0)$$
 para $(\rho = 2, \phi = 90^{\circ})$

Primeiro vamos definir o caminho incremental, em coordenadas cilíndricas (estamos andando apenas em ϕ):

$$d\mathbf{l} = \rho d\phi \mathbf{a}_{\phi}$$

$$W = -10^{-6} \int_{0}^{\pi/2} \left(x \mathbf{a}_x + y \mathbf{a}_y + z \mathbf{a}_z \right) \cdot \rho d\phi \mathbf{a}_{\phi}$$

Das tabelas da Aula 1, temos que:

$$\mathbf{a}_{x} \cdot \mathbf{a}_{\phi} = -\sin\phi$$

$$\mathbf{a}_{v} \cdot \mathbf{a}_{\phi} = \cos \phi$$

$$\mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_{\phi} = 0$$

$$x = \rho cos \phi = 2cos \phi$$

$$y = \rho sin \phi = 2 sin \phi$$

Assim,

$$W = -10^{-6} \int_{0}^{\pi/2} \left[-(2)^{2} \cos\phi \sin\phi + (2)^{2} \cos\phi \sin\phi \right] d\phi = 0$$

c) de
$$(r = 10, \theta = \theta_0)$$
 para $(r = 10, \theta = \theta_0 + 180^\circ)$

Estamos andando apenas em \mathbf{a}_{θ} , em coordenadas esféricas, logo

$$d\mathbf{l} = rd\theta \mathbf{a}_{\theta}$$

$$W = -10^{-6} \int_{\theta_0}^{\theta_0 + \pi} \left(x \mathbf{a}_x + y \mathbf{a}_y + z \mathbf{a}_z \right) \cdot r d\theta \mathbf{a}_{\theta}$$

 $\mathbf{a}_{x} \cdot \mathbf{a}_{\theta} = \cos\theta \cos\phi$

$$\mathbf{a}_{y} \cdot \mathbf{a}_{\theta} = cos\theta sin\phi$$

$$\mathbf{a}_z \cdot \mathbf{a}_\theta = -\sin\theta$$

 $x = r \sin\theta \cos\phi = 10 \sin\theta \cos\phi$

$$y = r \sin\theta \sin\phi = 10 \sin\theta \sin\phi$$
 $z = r \cos\theta$

Fazendo as substituições, temos,

$$W = -10e^{-6} \int_{\theta_0}^{\theta_0 + \pi} (10)^2 [\sin\theta \cos\theta \cos^2\phi + \sin\theta \cos\theta \sin^2\phi - \cos\theta \sin\theta] d\theta = 0$$

4.6 Um campo elétrico, no espaço livre, é dado por $\mathbf{E} = x\mathbf{a}_x + 4z\mathbf{a}_y + 4y\mathbf{a}_z$ V/m. Dado V(1, 1, 1) = 10 V, determine V(3, 3, 3).

Da definição de potencial, temos que,

$$V_{(3,3,3)} - V_{(1,1,1)} = -\int_{1,1,1}^{3,3,3} (x\mathbf{a}_x + 4z\mathbf{a}_y + 4y\mathbf{a}_z) \cdot (dx\mathbf{a}_x + dy\mathbf{a}_y + dz\mathbf{a}_z)$$
$$V_{(3,3,3)} - V_{(1,1,1)} = -\left[\int_{1}^{3} xdx + \int_{1}^{3} 4zdy + \int_{1}^{3} 4ydz\right]$$

Atenção: veja que você tem que definir o caminho a ser seguido.

Assim, moveremos ao longo de x partindo de x=1 para x=3.

Ao longo de y partindo de y=1 para y=3. Veja que o integrando em y é função de z. Portanto, fixamos valores de x e z (nesse caso, tome x=3 e z=1).

Ao longo de z (mesma coisa aqui) partindo de z=1 para z=3, fixando x=3 e y=3.

Veja se outro caminho é possível.

Continuando, temos,

$$V_{(3,3,3)} - V_{(1,1,1)} = -\left[\int_{1}^{3} x dx + \int_{1}^{3} 4(1) dy + \int_{1}^{3} 4(3) dz\right] = -36$$

Assim,

$$V_{(3,3,3)} = -36 + V_{(1,1,1)} = -36 + 10 = -26 V$$

- **4.8** Dado $\mathbf{E} = -x\mathbf{a}_x + y\mathbf{a}_y$ V/m, (a) calcule o trabalho envolvido no deslocamento de uma carga unitária positiva por um arco circular do círculo centrado na origem, de x = a até $x = y = a\sqrt{2}$; (b) mostre que o trabalho realizado no movimento da carga ao redor do círculo inteiro de x = a é zero.
- a) Como a ideia é mover ao longo de um arco, então podemos definir esse caminho de $\phi = 0$ a $\phi = \pi/4$.

Assim,

$$W = -\int \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_{0}^{\pi/4} \mathbf{E} \cdot ad\phi \mathbf{a}_{\phi} = -\int_{0}^{\pi/4} (-x\mathbf{a}_{x} + y\mathbf{a}_{y}) \cdot ad\phi \mathbf{a}_{\phi}$$

$$W = -\int_{0}^{\pi/4} \left(-x\mathbf{a}_{x} \cdot \mathbf{a}_{\phi} + y\mathbf{a}_{y} \cdot \mathbf{a}_{\phi} \right) \cdot ad\phi$$

Das tabelas da Aula 1, temos,

$$\mathbf{a}_{x} \cdot \mathbf{a}_{\phi} = -\sin \phi$$

$$\mathbf{a}_y \cdot \mathbf{a}_\phi = \cos\phi \qquad \qquad x = a\cos\phi$$

$$x = a \cos \phi$$

$$y = a sin \phi$$

Assim,

$$W = -\int_{0}^{\frac{\pi}{4}} 2a^{2} \sin\phi \cos\phi d\phi = -\int_{0}^{\frac{\pi}{4}} a^{2} \sin(2\phi) d\phi = \frac{a^{2}}{2} \cos(2\phi) \Big|_{0}^{\frac{\pi}{4}} = -\frac{a^{2}}{2}$$

b) Nesse caso temos que,

$$W = -\int_{0}^{2\pi} a^{2} \sin(2\phi) d\phi = \frac{a^{2}}{2} \cos(2\phi) \Big|_{0}^{2\pi} = 0$$

- **4.10** Uma esfera, de raio a, contém uma densidade superficial de carga de ρ_{s0} C/m². (a) Determine o potencial absoluto na superfície da esfera. (b) Uma casca condutora aterrada, de raio b, onde b > a, é agora posicionada ao redor da esfera carregada. Qual é o potencial na superfície esférica interna neste caso?
- a) Da equação do potencial temos que,

$$V = -\int_{-\infty}^{a} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -\int_{-\infty}^{a} \mathbf{E} \cdot \mathbf{a}_{r} dr$$

Da Lei de Gauss, temos,

$$\mathbf{E} = \frac{a^2 \rho_{s0}}{\varepsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r \quad \text{V/m}$$

$$V = -\int_{-\infty}^{a} \frac{a^2 \rho_{s0}}{\varepsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_r dr = \frac{a^2 \rho_{s0}}{\varepsilon_0 r} \bigg|_{-\infty}^{a} = \frac{a \rho_{s0}}{\varepsilon_0} V$$

b) A esfera externa está aterrada. Com isso, só existe campo entre as superfícies a e b, sendo que o campo é zero para r > b. Logo,

$$V = -\int_{b}^{a} \frac{a^2 \rho_{s0}}{\varepsilon_0 r^2} \mathbf{a}_r \cdot \mathbf{a}_r dr = \frac{a^2 \rho_{s0}}{\varepsilon_0 r} \bigg|_{b}^{a} = \frac{a^2 \rho_{s0}}{\varepsilon_0} \left[\frac{1}{a} - \frac{1}{b} \right] V$$

- **4.12** Em coordenadas esféricas, $\mathbf{E} = 2r/(r^2 + a^2)^2 \mathbf{a}_r \text{ V/m}$. Calcule o potencial em qualquer ponto, usando a referência (a) V = 0 no infinito; (b) V = 0 em r = 0; (c) V = 100 V em r = a.
- a) Como V = 0 no infinito, temos que

$$V(r) = -\int \frac{2rdr}{(r^2 + a^2)^2} + C = \frac{1}{r^2 + a^2} + C$$

Quando $r \to \infty$, C = 0, logo,

$$V(r) = \frac{1}{r^2 + a^2} \quad V$$

b) V = 0 em r = 0. Podemos partir da derivação acima,

$$V(0) = \frac{1}{0^2 + a^2} + C = 0$$
$$C = -\frac{1}{a^2}$$

Logo,

$$V(r) = \frac{1}{r^2 + a^2} - \frac{1}{a^2} = -\frac{r^2}{a^2(r^2 + a^2)}$$

c) V = 100 V em r = a.

$$V(a) = \frac{1}{a^2 + a^2} + C = 100$$
$$C = 100 - \frac{1}{2a^2}$$

Assim,

$$V(r) = \frac{1}{r^2 + a^2} - \frac{1}{2a^2} + 100 = \frac{a^2 - r^2}{2a^2(r^2 + a^2)} + 100 \text{ V}$$