EE521- Turma B - 2° Semestre/2005 - Prova N° 1 - 19/09/2005

Questão 1. O segmento de reta no eixo $X \operatorname{com} -a < x < a$ está eletricamente carregado com densidade linear de carga dada por $\lambda(x) = \frac{\lambda_0 x^3}{a^3}$, onde λ_0 é uma constante. Determine: a) o campo elétrico, **E**, nos pontos do eixo $Z \operatorname{com} z > 0$; b) o campo **E** do item anterior para z = 0.

Solução

a)



$$\mathbf{E}(z\hat{\mathbf{z}}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-a}^{a} \frac{\frac{\lambda_0 x^3}{a^3} (z\hat{\mathbf{z}} - x\hat{\mathbf{x}})}{(z^2 + x^2)^{3/2}} dx.$$

$$E_z = \frac{\lambda_0 z}{4\pi\varepsilon_0 a^3} \int_{-a}^a \frac{x^3}{(z^2 + x^2)^{3/2}} dx = 0$$

porque $\frac{x^3}{(z^2+x^2)^{3/2}}$ como função de x é impar.

$$E_x = \frac{-\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0 a^3} \int_{-a}^a \frac{x^4}{(z^2 + x^2)^{3/2}} dx.$$

$$\int \frac{x^4 dx}{(z^2 + x^2)^{3/2}} = \frac{x^3 + 3z^2x}{2\sqrt{x^2 + z^2}} - \frac{3}{2}z^2 \ln\left(x + \sqrt{x^2 + z^2}\right),$$

e, portanto,

$$\int_{-a}^{a} \frac{x^4}{\left(z^2 + x^2\right)^{3/2}} dx = \frac{a^3 + 3z^2a}{\sqrt{a^2 + z^2}} - \frac{3}{2}z^2 \ln \left(\frac{a + \sqrt{a^2 + z^2}}{-a + \sqrt{a^2 + z^2}}\right).$$

$$\mathbf{E}(z\hat{\mathbf{z}}) = \frac{-\lambda_0}{4\pi\epsilon_0 a} \left[\frac{a + \frac{3z^2}{a}}{\sqrt{a^2 + z^2}} - \frac{3z^2}{2a^2} \ln \left(\frac{a + \sqrt{a^2 + z^2}}{-a + \sqrt{a^2 + z^2}} \right) \right] \hat{\mathbf{x}}.$$

b)

Com z igual a zero a expressão

$$-\frac{3z^{2}}{2a^{2}}\ln\left(\frac{a+\sqrt{a^{2}+z^{2}}}{-a+\sqrt{a^{2}+z^{2}}}\right)$$

é indefinida, note que o denominador da fração entre parênteses vai a zero. No entanto,

$$-\frac{3z^2}{2a^2}\ln\left(\frac{a+\sqrt{a^2+z^2}}{-a+\sqrt{a^2+z^2}}\right) = -\frac{3z^2}{2a^2}\ln\frac{\left(a+\sqrt{a^2+z^2}\right)^2}{z^2}$$
$$= \frac{3}{a^2}z^2\ln z - \frac{3z^2}{a^2}\ln\left(a+\sqrt{a^2+z^2}\right).$$

Como $z^2 \ln z \to 0$ quando $z \to 0$, verifica-se que a expressão acima também tende a zero. No limite

$$\mathbf{E}(0\hat{\mathbf{z}}) = \frac{-\lambda_0}{4\pi\varepsilon_0 a}\hat{\mathbf{x}}$$

Este resultado também pode ser verificado, mais fácilmente, avaliando a integral, para E_x com z=0:

$$E_{x} = \frac{-\lambda_{0}}{4\pi\epsilon_{0}a^{3}} \int_{-a}^{a} \frac{x^{4}}{(x^{2})^{3/2}} dx$$

$$\frac{-\lambda_{0}}{4\pi\epsilon_{0}a^{3}} \int_{-a}^{a} \frac{x^{4}}{(x^{2})^{3/2}} dx = \frac{-\lambda_{0}}{4\pi\epsilon_{0}a^{3}} \int_{-a}^{a} \sqrt{x^{2}} dx$$

$$= \frac{-\lambda_{0}}{4\pi\epsilon_{0}a^{3}} 2 \int_{0}^{a} x dx = \frac{-\lambda_{0}}{4\pi\epsilon_{0}a^{3}} 2 \frac{a^{2}}{2} = \frac{-\lambda_{0}}{4\pi\epsilon_{0}a}.$$

Questão 2. O campo elétrico descrito por

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \begin{cases} 0 & 0 \le r = |\mathbf{r}| < a \\ E_0 \exp(-\frac{r}{a}) \hat{\mathbf{r}} & r > a \end{cases}$$

é produzido por uma distribuição de carga volumétrica, com densidade de carga ρ , na região r > a, e uma distribuição de carga superficial uniforme, densidade superficial σ_0 , na superficie r = a. Determine: a) a função ρ ; b) a constante σ_0 ; c) a carga total do sistema. Sugestão: use a lei de Gauss.

Solução

a)

$$\rho = \varepsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{E} = \varepsilon_0 \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 E_0 \exp\left(-\frac{r}{a}\right) \right)$$

$$= \varepsilon_0 E_0 \frac{1}{r^2} \left(2r \exp\left(-\frac{r}{a}\right) + r^2 \left(\frac{-1}{a}\right) \exp\left(-\frac{r}{a}\right) \right)$$

$$= \varepsilon_0 E_0 \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{a}\right) \exp\left(-\frac{r}{a}\right)$$

b)

. A carga contida em uma esfera de raio R>a centrada na origem é

$$Q(R) = \varepsilon_0 \int_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{a} = \varepsilon_0 E_r (4\pi R^2) = \varepsilon_0 E_0 \exp\left(-\frac{R}{a}\right) (4\pi R^2)$$

onde S representa a superfície esférica de raio R. Quando $R \to a$, a carga acima tende para a carga total na superfície da esfera de raio a, Q_a :

$$Q_a = \varepsilon_0 E_0 \exp(-1)(4\pi a^2) = \frac{4\pi a^2 \varepsilon_0 E_0}{e}$$

e

$$\sigma_0 = \frac{Q_a}{4\pi a^2} = \frac{\varepsilon_0 E_0}{e}$$

onde $e = \exp(1) \cong 2.718$.

c)

A carga total é o limite

$$Q_T = \lim_{R \to \infty} Q(R) = \lim_{R \to \infty} \left(\varepsilon_0 E_0 \exp\left(-\frac{R}{a}\right) (4\pi R^2) \right)$$
$$= \varepsilon_0 E_0 4\pi a^2 \lim_{R \to \infty} \left(\left(\frac{R}{a}\right)^2 \exp\left(-\frac{R}{a}\right) \right) = 0$$

porque

$$\lim_{u\to\infty}(u^2\exp(-u))=0.$$

Outra maneira de obter esse resultado é

$$Q_{T} = Q_{a} + \int_{a}^{\infty} \rho 4\pi r^{2} dr$$

$$= \frac{4\pi a^{2} \varepsilon_{0} E_{0}}{e} + \int_{a}^{\infty} \varepsilon_{0} E_{0} \left(\frac{2}{r} - \frac{1}{a}\right) \exp\left(-\frac{r}{a}\right) 4\pi r^{2} dr.$$

$$Q_{T} = \frac{4\pi a^{2} \varepsilon_{0} E_{0}}{e} + 4\pi \varepsilon_{0} E_{0} \left(2 \int_{a}^{\infty} r \exp\left(-\frac{r}{a}\right) dr - \frac{1}{a} \int_{a}^{\infty} r^{2} \exp\left(-\frac{r}{a}\right) dr\right).$$

$$\int r \exp\left(-\frac{r}{a}\right) dr = (-ar - a^{2}) \exp\left(\frac{-r}{a}\right) \Rightarrow 2 \int_{a}^{\infty} r \exp\left(-\frac{r}{a}\right) dr = 4a^{2} e^{-1}.$$

$$\int r^{2} \exp\left(-\frac{r}{a}\right) dr = (-ar^{2} - 2a^{2}r - 2a^{3}) \exp\left(-\frac{r}{a}\right) \Rightarrow \frac{1}{a} \int_{a}^{\infty} r^{2} \exp\left(-\frac{r}{a}\right) dr = 5a^{2} e^{-1}.$$

$$Q_T = 4\pi a^2 \varepsilon_0 E_0 e^{-1} + 4\pi \varepsilon_0 E_0 (4a^2 e^{-1} - 5a^2 e^{-1}) = 0$$

Questão 3. Entre os condutores de um cabo coaxial infinito, existe um campo eletrostático dado por

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{E_0 a}{s} \mathbf{\hat{s}},$$

onde E_0 é uma constante e a é o raio externo do condutor interno. A descrição acima pressupõe o eixo z coincidente com o eixo do cabo. Sendo b o raio interno do condutor externo, calcule a diferença de potencial $V_2 - V_1$, onde V_1 é o potencial do ponto (b,0,0) e V_2 é o potencial do ponto (0,a,h).

Solução

Com

$$\mathbf{r}_1 = b\hat{\mathbf{x}}, \quad \mathbf{r}_2 = a\hat{\mathbf{y}} + h\hat{\mathbf{z}}$$

$$V_2 - V_1 = -\int_{\mathbf{r}_1}^{\mathbf{r}_2} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{I} = -\int_{\mathbf{r}_1}^{\mathbf{r}_2} E_s ds$$
$$= -\int_{b}^{a} \frac{E_0 a}{s} ds = \int_{a}^{b} \frac{E_0 a}{s} ds = E_0 a \ln \frac{b}{a}.$$

Formulário

Convenções

$$\mathbf{r} = x\hat{\mathbf{x}} + y\hat{\mathbf{y}} + z\hat{\mathbf{z}}, \qquad r = |\mathbf{r}| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2},$$

$$s = x\hat{x} + y\hat{y},$$
 $s = |s| = \sqrt{x^2 + y^2},$ $\hat{s} = \frac{s}{s}.$

Coordenadas cilíndricas,
$$(s, \phi, z)$$
: $x = s \cos \phi$ $y = s \sin \phi$ $z = z$

Coordenadas esféricas,
$$(r, \theta, \phi)$$
: $x = r \sin \theta \cos \phi$ $y = r \sin \theta \sin \phi$ $z = r \cos \theta$.

Integrais para cálculo de campo elétrico

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \int_{\mathcal{P}} \frac{\lambda(\mathbf{r}')}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} dl' \qquad \mathbf{E}(\mathbf{r}) = \int_{\mathcal{S}} \frac{\sigma(\mathbf{r}')}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} da' \qquad \mathbf{E}(\mathbf{r}) = \int_{\mathcal{V}} \frac{\rho(\mathbf{r}')}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} d\tau'$$

Elementos de volume e área em coordenadas cilíndricas e esféricas

volume, cilíndricas: $d\tau = sdsd\phi dz$;

volume, esféricas: $d\tau = r^2 \sin\theta dr d\theta d\phi$;

área, cilíndricas, superfície paralela ao plano xy: $da = sdsd\phi$;

área, esféricas, superfície esférica centrada na origem, raio r: $da = r^2 \sin\theta d\theta d\phi$.

Lei de Gauss

$$\oint_{\mathcal{S}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{a} = \oint_{\mathcal{S}} \mathbf{E} \cdot \hat{\mathbf{n}} da = \frac{Q_{int}}{\varepsilon_0} \Leftrightarrow \nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

 $\hat{\mathbf{n}}$ representa o vetor unitário normal e orientado para fora, em cada ponto da superfície fechada, \mathcal{S} , Q_{int} representa a totalidade da carga elétrica no interior de \mathcal{S} e

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} \quad \text{(coord. ret.)};$$

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 E_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta E_\theta) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial E_\phi}{\partial \phi} \quad \text{(coord. esf.)}.$$

Potencial Elétrico

$$V(\mathbf{r}) = -\int_{\infty}^{\mathbf{r}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} \text{ (ref.: } \infty), \quad V(\mathbf{r}_{2}) - V(\mathbf{r}_{1}) = -\int_{\mathbf{r}_{1}}^{\mathbf{r}_{2}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l}.$$

 $d\mathbf{l} = \hat{\mathbf{x}}dx + \hat{\mathbf{y}}dy + \hat{\mathbf{z}}dz \quad \text{(coord. cart.)} d\mathbf{l} = \hat{\mathbf{s}}ds + \hat{\mathbf{\varphi}}sd\phi + \hat{\mathbf{z}}dz \quad \text{(coord. cil.)},$ $d\mathbf{l} = \hat{\mathbf{r}}dr + \hat{\mathbf{\theta}}rd\theta + \hat{\mathbf{\varphi}}r\sin\theta d\phi \quad \text{(coord. esf.)}.$

Integrais

$$\int e^{ax} dx = \frac{1}{a} e^{ax} \qquad \int x e^{ax} dx = \left(\frac{x}{a} - \frac{1}{a^2}\right) e^{ax}$$

$$\int x^2 e^{ax} dx = \left(\frac{x^2}{a} - \frac{2x}{a^2} + \frac{2}{a^3}\right) e^{ax} \qquad \int \frac{1}{x} dx = \ln x$$

$$\int \frac{1}{x^2} dx = -\frac{1}{x} \qquad \int \frac{dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{x}{a^2 \sqrt{x^2 + a^2}}$$

$$\int \frac{x dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = -\frac{1}{\sqrt{x^2 + a^2}} \qquad \int \frac{x^2 dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{-x}{\sqrt{x^2 + a^2}} + \ln\left(x + \sqrt{x^2 + a^2}\right)$$

$$\int \frac{x^3 dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{x^2 + 2a^2}{\sqrt{x^2 + a^2}} \qquad \int \frac{x^4 dx}{(x^2 + a^2)^{3/2}} = \frac{x^3 + 3a^2x}{2\sqrt{x^2 + a^2}} - \frac{3}{2}a^2 \ln\left(x + \sqrt{x^2 + a^2}\right)$$

Limites

$$\lim_{x\to 0}(x\ln x)=0 \qquad \lim_{x\to \infty}(x^ne^{-ax})=0 \quad (a>0, n \text{ inteiro})$$