



## Capítulo II

### LEI DE COULOMB E INTENSIDADE DE CAMPO ELÉTRICO

#### 2.1 – LEI DE COULOMB

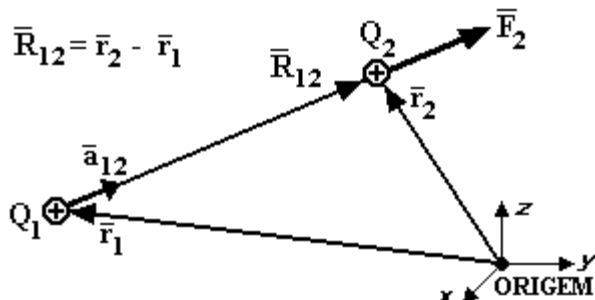
Força de uma carga  $Q_1$  sobre uma carga  $Q_2$ :

$$\boxed{\vec{F}_2 = \frac{Q_1 Q_2}{4\pi\epsilon_0 R_{12}^2} \vec{a}_{12}} \quad [\text{N}]$$

onde:

$\vec{R}_{12}$  = vetor orientado de  $Q_1$  a  $Q_2$

$\vec{a}_{12}$  = versor orientado de  $Q_1$  a  $Q_2$



**Notas:** O módulo de  $\vec{F}_2$  depende dos valores das cargas pontuais, da distância entre elas e do meio. Adota-se vácuo como o meio neste caso, e em todas as análises posteriores até o capítulo 5. A orientação de  $\vec{F}_2$  (ou sentido de  $\vec{F}_2$ ) depende apenas dos sinais das 2 cargas pontuais.

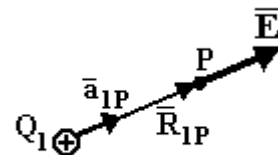
#### 2.2 –INTENSIDADE DE CAMPO ELÉTRICO

Força de uma carga pontual  $Q_1$  sobre uma carga de prova positiva  $Q_P$  situada num ponto P:

$$\vec{F}_P = \frac{Q_1 Q_P}{4\pi\epsilon_0 R_{1P}^2} \vec{a}_{1P}$$

Campo elétrico gerado pela carga pontual  $Q_1$  no ponto P (definição):

$$\boxed{\vec{E} = \frac{\vec{F}_P}{Q_P} = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 R_{1P}^2} \vec{a}_{1P}} \quad (\text{Unidade: N/C ou V/m})$$



**Nota:** A orientação do campo elétrico  $\vec{E}$  depende apenas do sinal da carga que o produz( $Q_1$ ). Assim, as linhas de força do campo elétrico saem (ou divergem) das cargas positivas e entram (ou convergem) para as cargas negativas.

**Campo elétrico gerado por n cargas pontuais:**

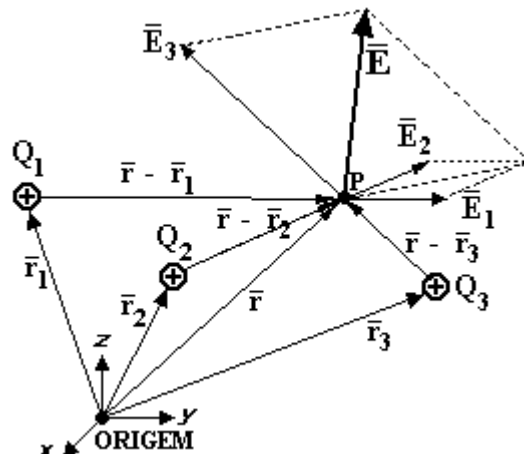
$$\boxed{\vec{E}(\vec{r}) = \sum_{m=1}^n \frac{Q_m}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r} - \vec{r}_m|^2} \vec{a}_m} \quad [\text{V/m}]$$

onde:  $Q_m$  = m-ésima carga pontual

$\vec{r}_m$  = posição da m-ésima carga pontual

$\vec{r}$  = posição do ponto onde se quer o campo

$$\vec{a}_m = \frac{\vec{r} - \vec{r}_m}{|\vec{r} - \vec{r}_m|} = \text{versorda m-ésima carga pontual}$$



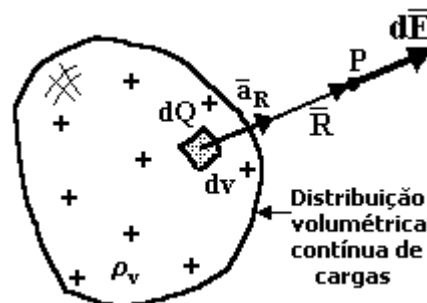


### 2.3 – CAMPO ELÉTRICO DE UMA DISTRIBUIÇÃO VOLUMÉTRICA CONTÍNUA DE CARGAS

Definindo  $\rho_v = \frac{dQ}{dv}$  = *densidade volumétrica de carga* (em C/m<sup>3</sup>), temos que  $dQ = \rho_v dv$ .

Assim a fórmula para calcular o campo elétrico num ponto P, no vácuo, de um volume de cargas é:

$$\vec{E} = \int \frac{dQ}{4\pi\epsilon_0 R^2} \vec{a}_R \quad [\text{V/m}] \quad (\text{FÓRMULA GERAL})$$



sendo:

$\vec{a}_R$  = versor orientado de dQ ao ponto P (saindo)

R = distância de dQ ao ponto P

$\epsilon_0$  = permissividade elétrica do vácuo [F/m]

**Nota:** Genericamente:  $\rho_v dv = \rho_s ds = \rho_L dL = dQ$ , para volume  $\rightarrow$  superfície  $\rightarrow$  linha  $\rightarrow$  ponto.

### 2.4 – CAMPO ELÉTRICO DE UMA DISTRIBUIÇÃO LINEAR CONTÍNUA DE CARGAS

Definindo  $\rho_L = \frac{dQ}{dL}$  = *densidade linear de carga* (em C/m), temos que  $dQ = \rho_L dL$ .

*Demonstrar que a fórmula que fornece o campo elétrico num ponto P, no vácuo, devido a uma filamento retilíneo  $\infty$  com carga uniformemente distribuída (ver figura), é expressa por:*

$$\vec{E} = \frac{\rho_L}{2\pi\epsilon_0 \rho} \vec{a}_\rho$$

sendo:

$\rho_L$  = densidade linear de carga [C/m] (valor constante)

$\rho$  = menor distância (direção normal) da linha ao ponto P [m]

$\vec{a}_\rho$  = versor normal à linha orientado para o ponto P

**Solução:** Posicionando o eixo z sobre o filamento e o plano xy sobre o ponto P para facilitar a solução (ver figura), temos:

$$dQ = \rho_L dz$$

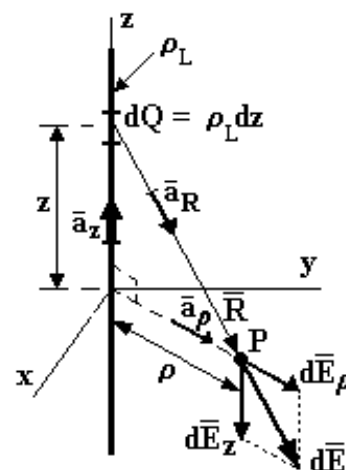
$$\vec{R} = -z\vec{a}_z + \rho\vec{a}_\rho \quad |\vec{R}| = \sqrt{z^2 + \rho^2} \Rightarrow$$

$$\vec{a}_R = \frac{\vec{R}}{|\vec{R}|} = \frac{-z\vec{a}_z + \rho\vec{a}_\rho}{\sqrt{z^2 + \rho^2}}$$

Substituindo na fórmula geral acima obtemos:

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

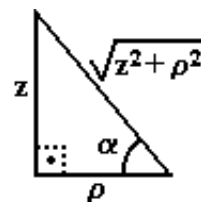
Por simetria  $\vec{E}_z = 0$ .



Fazendo a substituição trigonométrica (ver triângulo ao lado):

$$z = \rho \operatorname{tg} \alpha$$

$$dz = \rho \sec^2 \alpha \, d\alpha$$



e levando na expressão acima e desenvolvendo,

$$\bar{E} = \bar{E}_\rho = \frac{\rho_L \rho}{4\pi\epsilon_0} \int_{\alpha=-\pi/2}^{+\pi/2} \frac{\rho \sec^2 \alpha \, d\alpha \, \bar{a}_\rho}{(\rho^2 \operatorname{tg}^2 \alpha + \rho^2)^{3/2}} = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0 \rho} \int_{\alpha=-\pi/2}^{+\pi/2} \cos \alpha \, d\alpha \, \bar{a}_\rho$$

$$\bar{E} = \bar{E}_\rho = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0} [\operatorname{sen} \alpha]_{\alpha=-\pi/2}^{+\pi/2} \bar{a}_\rho = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0} [1 + 1]_{\alpha=-\pi/2}^{+\pi/2} \bar{a}_\rho$$

Daí chegamos finalmente a: 
$$\bar{E} = \bar{E}_\rho = \frac{\rho_L}{2\pi\epsilon_0 \rho} \bar{a}_\rho$$

Logo, para uma linha  $\infty$  com carga uniformemente distribuída, a magnitude de  $\bar{E}$  é inversamente proporcional à distância ( $\rho$ ), e a direção de  $\bar{E}$  é radial (normal) à linha.

## 2.5 – CAMPO ELÉTRICO DE UMA DISTRIBUIÇÃO SUPERFICIAL CONTÍNUA DE CARGAS

Definindo  $\rho_s = \frac{dQ}{dS}$  = *densidade superficial de carga* (em C/m<sup>2</sup>), temos que  $dQ = \rho_s dS$ .

*Demonstrar que a fórmula que fornece o campo elétrico num ponto P, no vácuo, devido a uma superfície plana  $\infty$  com carga uniformemente distribuída (ver figura), é expressa por:*

$$\bar{E} = \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} \bar{a}_n$$

sendo:

$\rho_s$  = densidade superficial de carga  
 [C/m<sup>2</sup>] (constante)

$\bar{a}_n$  = versor normal ao plano  
 orientado para o ponto P

### Solução:

Observando a figura temos:

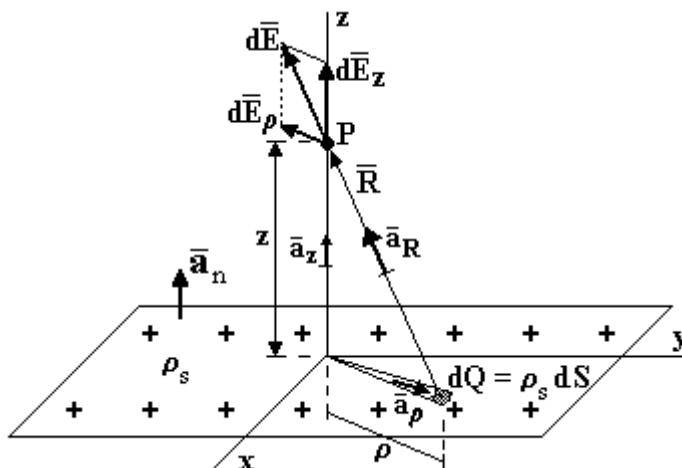
$$dQ = \rho_s dS = \rho_s \rho d\rho d\phi$$

$$\bar{R} = -\rho \bar{a}_\rho + z \bar{a}_z \quad |\bar{R}| = \sqrt{\rho^2 + z^2} \Rightarrow \bar{a}_R = \frac{\bar{R}}{|\bar{R}|} = \frac{-\rho \bar{a}_\rho + z \bar{a}_z}{\sqrt{\rho^2 + z^2}}$$

Substituindo na fórmula geral acima obtemos:

$$\bar{E} = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\rho=0}^{+\infty} \frac{\rho_s \rho d\rho d\phi}{4\pi\epsilon_0 (\rho^2 + z^2)^{3/2}} \frac{-\rho \bar{a}_\rho + z \bar{a}_z}{\sqrt{\rho^2 + z^2}}$$

$$\bar{E} = \int_{\phi=0}^{2\pi} \int_{\rho=0}^{+\infty} \frac{(-\rho_s \rho^2 \bar{a}_\rho + \rho_s \rho z \bar{a}_z) d\rho d\phi}{4\pi\epsilon_0 (\rho^2 + z^2)^{3/2}} = \bar{E}_\rho + \bar{E}_z$$





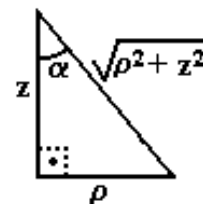
Por simetria  $\bar{E}_\rho = 0$ .

$$\bar{E} = \bar{E}_z = \frac{\rho_s z \bar{a}_z}{4\pi\epsilon_0} \int_{\phi=0}^{2\pi} d\phi \int_{\rho=0}^{+\infty} \frac{\rho d\rho}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} = \frac{\rho_s z \bar{a}_z}{2\epsilon_0} \int_{\rho=0}^{+\infty} \frac{\rho d\rho}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}}$$

Fazendo a substituição trigonométrica (ver triângulo ao lado):

$$\rho = z \tan \alpha$$

$$d\rho = z \sec^2 \alpha d\alpha,$$



e levando na expressão acima e desenvolvendo,

$$\bar{E} = \bar{E}_z = \frac{\rho_s z \bar{a}_z}{2\epsilon_0} \int_{\alpha=0}^{\pi/2} \frac{z \tan \alpha z \sec^2 \alpha d\alpha}{(z^2 \tan^2 \alpha + z^2)^{3/2}} = \frac{\rho_s \bar{a}_z}{2\epsilon_0} \int_{\alpha=0}^{\pi/2} \frac{\tan \alpha d\alpha}{\sec \alpha} = \frac{\rho_s \bar{a}_z}{2\epsilon_0} \int_{\alpha=0}^{\pi/2} \sin \alpha d\alpha$$

$$\bar{E} = \bar{E}_z = \frac{\rho_s \bar{a}_z}{2\epsilon_0} [-\cos \alpha]_{\alpha=0}^{\pi/2} = \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} [0 + 1] \bar{a}_z \Rightarrow \bar{E} = \bar{E}_z = \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} \bar{a}_z$$

De uma forma mais geral, fazendo  $\bar{a}_z = \bar{a}_n \Rightarrow \boxed{\bar{E} = \bar{E}_n = \frac{\rho_s}{2\epsilon_0} \bar{a}_n}$

Logo, para o plano  $\infty$  com carga uniformemente distribuída, a magnitude de  $\bar{E}$  é independente da distância (z) do plano a P, e a direção de  $\bar{E}$  é normal ao plano.

## 2.6 – LINHA DE FORÇA E ESBOÇO DE CAMPO

**Obtenção da equação da linha de força de  $\bar{E}$  no plano xy:**

Para um ponto na linha de força no plano xy, temos:

$$\bar{E} = E_x \bar{a}_x + E_y \bar{a}_y$$

$$\Delta \bar{L} = \Delta x \bar{a}_x + \Delta y \bar{a}_y$$

onde  $\bar{E} \parallel \Delta \bar{L}$  (2 vetores em paralelo)

Fazendo  $\Delta \bar{L} \rightarrow d\bar{L}$ , obtemos:

$$d\bar{L} = dx \bar{a}_x + dy \bar{a}_y$$

Como,  $\bar{E} \propto d\bar{L}$ , obtemos:

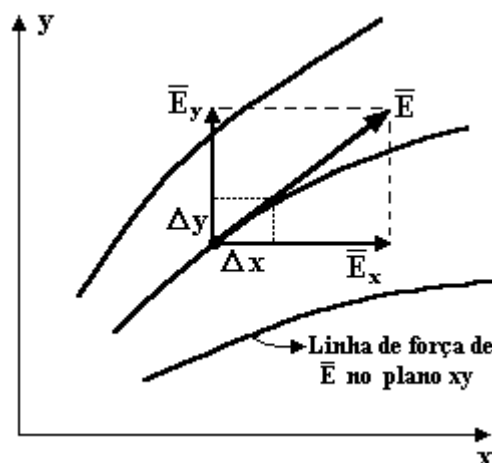
$$\boxed{\frac{E_x}{dx} = \frac{E_y}{dy}}$$

Logo, basta resolver esta equação diferencial para obter a equação da linha de força no plano xy.

**Nota:** Para uma linha de força de  $\bar{E}$  no espaço tridimensional, obtém-se a expressão:

$$\boxed{\frac{E_x}{dx} = \frac{E_y}{dy} = \frac{E_z}{dz}}$$

(Atenção: Resolve-se duas a duas, segundo as projeções em xy, yz e zx)





## 2.7 – EXERCÍCIOS PROPOSTOS

- 2.1) (a) Demonstrar que o campo elétrico  $\vec{E}$ , num ponto P no vácuo, devido a uma carga uniformemente distribuída sobre um filamento retilíneo de comprimento finito (extremidades A e B) no eixo z, é dado por:

$$\vec{E} = \frac{\rho_L}{4\pi\epsilon_0\rho} \left[ (\sin\alpha_2 + \sin\alpha_1) \vec{a}_\rho + (\cos\alpha_2 - \cos\alpha_1) \vec{a}_z \right],$$

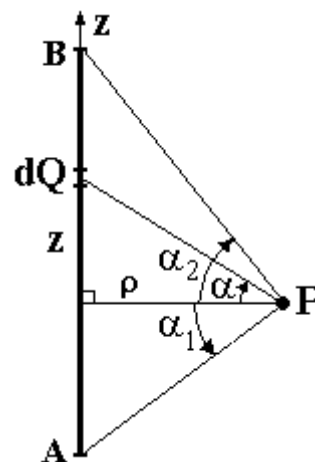
sendo:

$\rho_L$  = densidade linear de carga (constante),

$\rho$  = distância (medida na perpendicular) do eixo z ao ponto P,

$\alpha_1, \alpha_2$  = ângulos positivos medidos conforme indicados,

$\vec{a}_\rho$  e  $\vec{a}_z$  = vetores unitários em coordenadas cilíndricas em P.



- (b) Calcular  $\vec{E}$  nos pontos C(0, 3, 0) e D(0, 3, 3), para a carga com  $\rho_L = 12\pi\epsilon_0$  C/m distribuída sobre o filamento retilíneo no eixo z com as extremidades A(0, 0, -3) e B(0, 0, 3).
- (c) Calcular  $\vec{E}$  nos mesmos pontos C e D, para a carga com  $\rho_L = 12\pi\epsilon_0$  C/m distribuída sobre a reta semi-infinita iniciando em A(0,0,0) e estendendo ao longo do eixo z no sentido positivo.

Respostas: a) Demonstração,

b)  $\vec{E}_C = \sqrt{2} \vec{a}_y = 1,4142 \vec{a}_y$ ,  $\vec{E}_D = 0,8944 \vec{a}_y + 0,5528 \vec{a}_z$  [V/m];

c)  $\vec{E}_C = \vec{a}_y - \vec{a}_z$ ,  $\vec{E}_D = 1,7071 \vec{a}_y - 0,7071 \vec{a}_z$  [V/m].

- 2.2) Uma linha infinita possui uma distribuição de carga com densidade  $\rho_L = -100$  [nC/m] e está situada no vácuo sobre a reta  $y = -5$  [m] e  $z = 0$ . Uma superfície plana infinita possui uma distribuição de carga com densidade  $\rho_s = \alpha/\pi$  [nC/m<sup>2</sup>] e está situada no vácuo sobre o plano  $z = 5$  [m]. Determinar o valor da constante  $\alpha$  para que o campo elétrico resultante no ponto P(5,5,-5) não possua componente no eixo z.

Resposta:  $\alpha = 4$ .

- 2.3) Dado um campo  $\vec{E}(\rho, \phi) = E_\rho(\rho, \phi) \vec{a}_\rho + E_\phi(\rho, \phi) \vec{a}_\phi$  em coordenadas cilíndricas, as equações das linhas de força em um plano  $z = \text{constante}$  são obtidas resolvendo a equação diferencial:

$$\boxed{E_\rho/E_\phi = d\rho/\rho d\phi}$$

- a) Determinar a equação da linha de força que passa pelo ponto P( $\rho = 2$ ,  $\phi = 30^\circ$ ,  $z = 0$ ) para o campo  $\vec{E} = \rho \sin 2\phi \vec{a}_\rho - \rho \cos 2\phi \vec{a}_\phi$ .
- b) Determinar um vetor unitário passando pelo ponto P( $\rho = 2$ ,  $\phi = 30^\circ$ ,  $z = 0$ ), que seja paralelo ao plano  $z = 0$  e normal a linha de força obtida no item anterior.

Respostas: a)  $\rho^2 = 8 \cos 2\phi$ ; b)  $\vec{a} = \pm \left( \frac{1}{2} \vec{a}_\rho + \frac{\sqrt{3}}{2} \vec{a}_\phi \right)$ .

- 2.4) Uma carga pontual de 1 nC localiza-se na origem, no vácuo. Determine a equação da curva no plano  $z = 0$ , para o qual  $E_x = 1$  V/m.

Resposta:  $80,8x^2 = (x^2 + y^2)^3$  ou  $\rho = 2,998\sqrt{\cos\phi}$



- 2.5) Duas linhas infinitas de carga com mesmas densidades lineares uniformes  $\rho_L = k$  [ $\eta\text{C/m}$ ] estão colocadas sobre o plano  $z = 0$ . As duas linhas se cruzam no ponto  $(-2, 1, 0)$ , sendo que uma é paralela ao eixo  $x$  e a outra paralela ao eixo  $y$ . Determinar exatamente em que posição no plano  $z = 0$  deverá ser colocada uma carga pontual  $Q = k$  [ $\eta\text{C}$ ] para que o campo elétrico resultante na origem se anule.

Resposta:  $P\left(\frac{\sqrt[4]{5}}{5}; -\frac{2\sqrt[4]{5}}{5}; 0\right)$ .

- 2.6) Determinar a força que atua sobre uma carga pontual  $Q_1$  em  $P(0,0,a)$  devido à presença de uma outra carga  $Q_2$ , a qual está uniformemente distribuída sobre um disco circular de raio  $a$  situado sobre o plano  $z=0$ .

Resposta:  $\vec{F} = \frac{Q_1 Q_2}{4\pi\epsilon_0 a^2} \cdot (2 - \sqrt{2})\vec{a}_z$

- 2.7) Seja um campo elétrico dado por  $\vec{E} = 5e^{-2x}(\sin 2y \vec{a}_x - \cos 2y \vec{a}_y)$  [ $\text{V/m}$ ]. Determinar:

- a) A equação da linha de força que passa pelo ponto  $P(x=0,5; y=\pi/10; z=0)$ ;  
 b) Um vetor unitário tangente a linha de força no ponto  $P$ .

Respostas: a)  $\cos 2y = e^{2x-1,212}$  ou  $x = 0,5 \ln(\cos 2y + 0,606)$ ; b)  $\vec{a}_T = 0,5878\vec{a}_x - 0,8090\vec{a}_y$ .

- 2.8) O segmento reto semi-infinito,  $z \geq 0$ ,  $x = y = 0$ , está carregado com  $\rho_L = 15$  nC/m, no vácuo. Determine  $\vec{E}$  nos pontos:

- a)  $P_A(0, 0, -1)$ ; b)  $P_B(1, 2, 3)$

Respostas: a)  $\vec{E}_A = -134,8\vec{a}_z$  [ $\text{V/m}$ ]; b)  $\vec{E}_B = 48,6\vec{a}_x + 97,2\vec{a}_y - 36,0\vec{a}_z$  [ $\text{V/m}$ ].

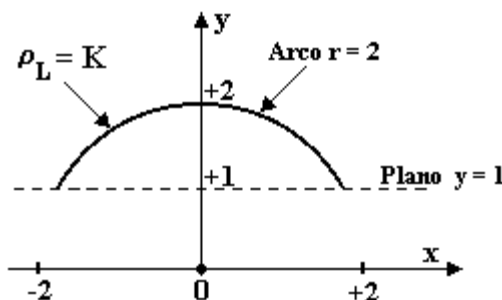
- 2.9) Duas bolas dielétricas iguais de diâmetro bem pequeno, pesando 10 g cada uma, podem deslizar livremente numa linha plástica vertical. Cada bola é carregada com uma carga negativa de  $1 \mu\text{C}$ . Qual é a distância entre elas, se a bola inferior for impedida de se mover?

Resposta:  $d = 300$  [mm]

- 2.10) Duas cargas pontuais de  $+2$  C cada uma estão situadas em  $(1, 0, 0)$  m e  $(-1, 0, 0)$  m. Onde deveria ser colocada uma carga de  $-1$  C de modo que o campo elétrico se anule no ponto  $(0, 1, 0)$ ?

Resposta: Em  $(x = 0, y = 0,16 \text{ m}, z = 0)$

- 2.11) a) Uma carga com densidade uniforme  $\rho_L = K$  C/m está distribuída sobre um pedaço de condutor circular de raio  $r = 2$  m, posicionado sobre o plano  $y = 1$  m, conforme mostra a figura abaixo. Determinar o campo elétrico  $\vec{E}$  resultante na origem.



- b) Repetir o item (a), supondo, porém, que toda a carga seja concentrada no ponto  $(0,2,0)$ .

Respostas: a)  $\vec{E} = \frac{-K\sqrt{3}}{8\pi\epsilon_0}\vec{a}_y$  [ $\text{V/m}$ ]; b)  $\vec{E} = \frac{-K}{12\epsilon_0}\vec{a}_y$  [ $\text{V/m}$ ]



2.12) Uma carga é distribuída uniformemente, com densidade  $\rho_s = 10^{-9}/(18\pi) \text{ C/m}^2$ , sobre uma lâmina retangular finita de  $1 \text{ mm} \times 1 \text{ m}$ , estando centrada na origem, sobre o plano  $z = 0$ , e com os lados paralelos aos eixos  $x$  e  $y$ . Usando aproximações de senso comum, estimar o valor do campo elétrico  $\vec{E}$  nos seguintes pontos do eixo  $z$ :

(a)  $z = 0,001 \text{ mm}$ ; (b)  $z = 1 \text{ cm}$ ; (c)  $z = 100 \text{ m}$

Respostas: a)  $\vec{E} = 1\vec{a}_z \text{ [V/m]}$ ; b)  $\vec{E} = \frac{0,1}{\pi}\vec{a}_z \text{ [V/m]}$ ; c)  $\vec{E} = \frac{10^{-7}}{2\pi}\vec{a}_z \text{ [V/m]}$

2.13) Quatro cargas pontuais, iguais a  $3 \text{ }\mu\text{C}$  localizam-se, no vácuo, nos quatro vértices de um quadrado de  $5 \text{ cm}$  de lado. Determine o módulo da força que age em cada carga.

Resposta:  $61,9 \text{ N}$

2.14) Três cargas pontuais  $Q$ ,  $2Q$  e  $3Q$  ocupam respectivamente os vértices A, B e C de um triângulo equilátero de lado  $l$ . Uma das cargas tem a máxima força exercida sobre ela e uma outra tem a mínima força. Determinar a razão entre as magnitudes destas 2 forças.

Resposta: Razão = 1,82, sendo as magnitudes das forças máxima e mínima iguais, respectivamente, a  $7,94k$  e  $4,36k$ , onde  $k = Q^2/(4\pi\epsilon_0 l^2)$

### Anotações



**Anotações**