

**1** - Mostre que a razão da atração eletrostática para a atração gravitacional entre um elétron e um próton é independente da distância entre eles e calcule essa razão.

**2** - Em um litro de hidrogênio gasoso, nas condições **NTP**:

**a)** Qual é a carga positiva total contida nas moléculas e neutralizada pelos elétrons? (*Resp.:  $8,6 \times 10^3 C$* )

**b)** Suponha que toda a carga positiva pudesse ser separada da negativa e mantida à distância de 1 m dela. Tratando as duas cargas como puntiformes, calcule a força de atração eletrostática entre elas, em kgf. (*Resp.:  $6,8 \times 10^{16} \text{ kgf}$* ).

**c)** Compare o resultado com uma estimativa da atração gravitacional da Terra sobre o Pão de Açúcar. (*Resp.: A atração eletrostática é da ordem de  $10^6$  vezes maior*).

**3** - O modelo de Bohr para o átomo de hidrogênio pode ser comparado ao sistema Terra-Lua, em que o papel da Terra é desempenhado pelo próton e o da Lua pelo elétron, a atração gravitacional sendo substituída pela eletrostática. A distância média entre o elétron e o próton no átomo é da ordem de  $0,5 \text{ \AA}$ .

**a)** Admitindo esse modelo, qual seria a frequência de revolução do elétron em torno do próton? Compare-a com a frequência da luz visível. (*Resp.:  $7,2 \times 10^{15} \text{ s}^{-1}$ , da ordem das frequências da luz visível*).

**b)** Qual seria a velocidade do elétron na sua órbita? É consistente usar a eletrostática nesse caso? É consistente usar a mecânica não-relativística? (*Resp.:  $2,3 \times 10^3 \text{ km/s}$ , menos de 1% da velocidade da luz, podendo ainda ser tratada como não relativística. Não é consistente, na física clássica, usar a eletrostática neste modelo. Um estado estacionário só é obtido na física quântica*).

**4** - Uma carga negativa fica em equilíbrio quando colocada no ponto médio do segmento de reta que une duas cargas positivas idênticas. Mostre que essa posição de equilíbrio é estável para pequenos deslocamentos da carga negativa em direções perpendiculares ao segmento, mas que é instável para pequenos deslocamentos ao longo dele.

**5** - Duas esferinhas idênticas de massa  $m$  estão carregadas com carga  $q$  e suspensas por fios isolantes de comprimento  $l$ . O ângulo de abertura resultante é  $2\theta$  (fig.).

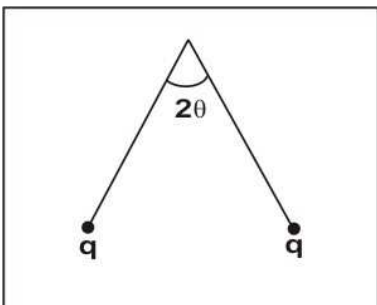
**b)** Mostre que:

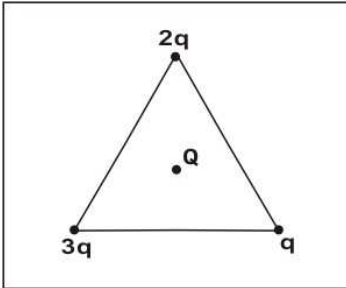
$$q^2 \cos\theta = 16\pi\epsilon_0 l^2 mg \sin^3\theta$$

**c)**

Se  $m = 1 \text{ g}$ ,  $l = 20 \text{ cm}$  e  $\theta = 30^\circ$ , qual é o valor de  $q$ ?

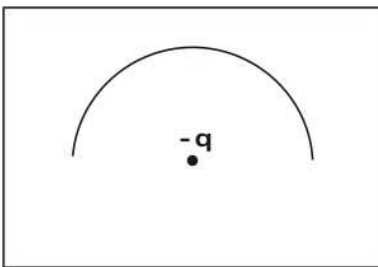
(*Resposta:  $q^2 \cdot \cos\theta = 16\pi\epsilon_0 \cdot l^2 \cdot mg \cdot \sin^3\theta$* ) (*Resp.:  $1,6 \times 10^{-6} C$* ).



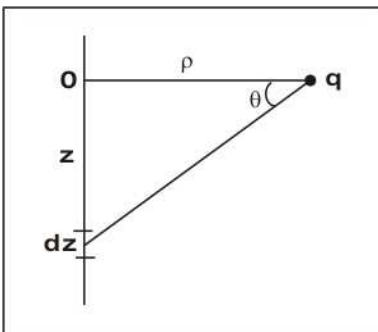


6 - Cargas  $q$ ,  $2q$  e  $3q$  são colocadas nos vértices de um triângulo equilátero de lado  $a$ . Uma carga  $Q$  de mesmo sinal que as outras três é colocada no centro do triângulo. Obtenha a força resultante sobre  $Q$  (em módulo, direção e sentido). (Resp.:  $9\sqrt{3}.q.Q/(16\pi\epsilon_0 a^2)$ ).

7 - Uma carga  $Q$  é distribuída uniformemente sobre um fio semicircular de raio  $a$ . Calcule a força com que atua sobre uma carga de sinal oposto  $-q$  colocada no centro. (Resposta:  $\vec{F} = \frac{q.Q}{2\pi^2\epsilon_0.a^2} \hat{j}$ )

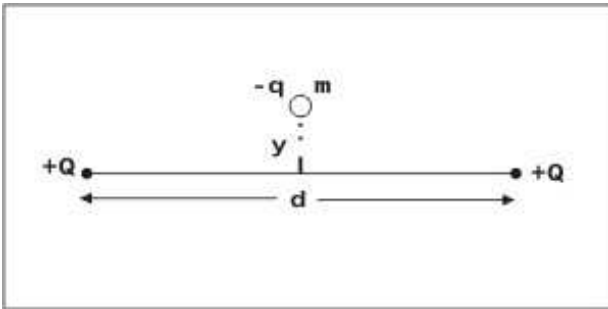


8 - Um fio retilíneo muito longo (trate-o como infinito) está eletrizado com uma densidade linear de carga  $\lambda$ . Calcule a força com que atua sobre uma carga puntiforme  $q$  colocada à distância  $\rho$  do fio. **Sugestão:** tome a origem em  $O$  e o fio como eixo  $z$ . Exprima a contribuição de um elemento  $dz$  do fio à distância  $z$  da origem em função do ângulo  $\theta$  da figura. Use argumentos de simetria. (Resp.:  $q\lambda(2.\pi^2.\epsilon_0.\rho)$ , radial para fora).



9 - Uma partícula de massa  $m$  e carga negativa  $-q$  está vinculada a mover-se sobre a mediatriz do segmento que liga duas cargas positivas  $+Q$ , separadas por uma distância  $d$ . Inicialmente, a partícula  $y \ll d$  do centro desse segmento. Mostre que ela executa um movimento harmônico simples em torno do centro, e calcule a frequência angular  $\omega$  de oscilação. (Resp.:

$$\omega = 2 \left( \frac{Qq}{\pi \epsilon_0 m d^3} \right)^{1/2}.$$



## Resoluções

**R-1)**

$$|\text{Força eletrostática}| = |F_e| = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{e^2}{d^2}$$

$$|\text{Força gravitacional}| = |F_g| = \frac{G \cdot m_e \cdot m_p}{d^2}$$

Dividindo  $|F_e| / |F_g|$ , vemos que o termo  $d^2$  desaparece. Logo a razão entre as duas interações não depende da distância entre o elétron e o próton.

Para o cálculo da razão, utilize:

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 8,98755 \times 10^9 \text{ N.m}^2 / \text{C}^2$$

$$m_e \text{ (massa do elétron)} = 9,109 \ 390 \times 10^{-31} \text{ kg}$$

$$m_p \text{ (massa do próton)} = 1,672 \ 623 \times 10^{-27} \text{ kg}$$

$$e \text{ (carga elementar)} = 1,602 \ 177 \times 10^{-19} \text{ C}$$

$$G = 6,672 \ 6 \times 10^{-11} \text{ M.m}^2/\text{kg}^2$$

**R-2)**

a) 1 mol de gás perfeito ocupa 22,4 litros nas CNTP, logo 1 litro de hidrogenio tem 1/22,4 moles de hidrogênio. Multiplicado pelo numero de Avogrado tem-se  $2,6884 \times 10^{22}$  moléculas. Como cada molécula tem 2 átomos tem-se  $5,3768 \times 10^{22}$  átomos. Multiplicados pela carga do elétron em

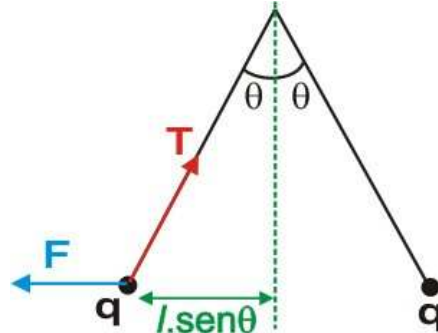
coloumb tem-se  $8,6 \times 10^3 \text{ C}$ .

Observação: Cada átomo de Hidrogênio possui 1 elétron. O número de Avogadro é  $6,0221 \cdot 10^{23}$ .

A carga do elétron é  $1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$ . A carga global positiva é igual a carga global negativa.

b)

R-5)



Traçando dois eixos de coordenadas cartesianas sobre a figura, obtêm-se, para uma das cargas:

Em x (eixo na direção versor  $\mathbf{i}$ , positivo para a direita).

Pela condição de equilíbrio:

$$T \cdot \sin \theta - F = 0 \quad (\text{I})$$

Em y (eixo na direção do versor  $\mathbf{j}$ , positivo para cima).

$$T \cdot \cos \theta - m \cdot g = 0 \quad (m \cdot g \text{ é o peso da carga } q, \text{ em questão}). \quad (\text{II})$$

De (I) e (II), obtêm-se:

$$(F / \sin \theta) \cdot \cos \theta - m \cdot g = 0$$

Mas F é a força elétrica entre as cargas:

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q^2}{(2l \cdot \sin \theta)^2} \cos \theta = m \cdot g \cdot \sin \theta$$

Resolvendo, chega-se a:

$$q^2 \cdot \cos \theta = 16\pi\epsilon_0 \cdot l^2 \cdot m \cdot g \cdot \sin^3 \theta$$

R-7) Cada elemento de comprimento  $dl$  do fio, com carga  $dQ$ , contribui com uma força  $dF$  sobre a carga  $(-q)$ . Sendo  $\lambda$  a densidade linear de carga no fio, temos;

$$Q = \lambda \cdot (2\pi a) / 2 = \lambda \cdot \pi \cdot a \quad (\text{I})$$

ou

$$dQ = \lambda \cdot dl = \lambda \cdot a \cdot d\theta \quad (\text{II})$$

Em coordenadas polares, tem-se:

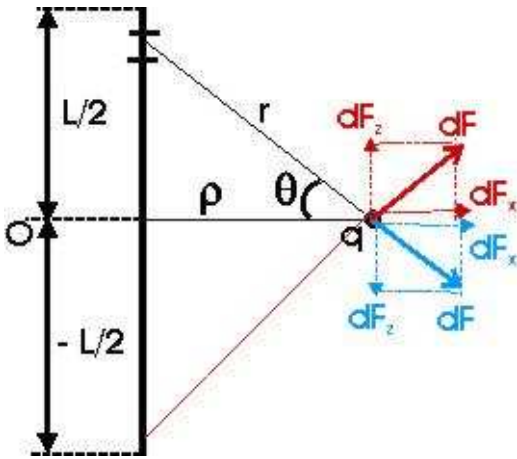
$$\begin{cases} x = a \cdot \cos \theta \\ y = a \cdot \sin \theta \end{cases}$$

$$d\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot dQ}{a^2} \cdot (a \cdot \cos \theta \hat{i} + a \cdot \sin \theta \hat{j}) = \frac{\lambda \cdot q \cdot a}{4\pi\epsilon_0 \cdot a^2} \cdot d\theta \cdot \frac{a \cdot (\cos \theta \hat{i} + \sin \theta \hat{j})}{a}$$

$$\vec{F} = \frac{\lambda \cdot q}{4\pi\epsilon_0 \cdot a} \cdot \int_0^\pi (\cos \theta \hat{i} + \sin \theta \hat{j}) \cdot d\theta$$

$$\vec{F} = \frac{\lambda \cdot q}{4\pi\epsilon_0 \cdot a} \cdot 2 \hat{j} = \frac{\lambda \cdot q}{2\pi\epsilon_0 \cdot a} \cdot \frac{\pi \cdot a}{\pi \cdot a} \hat{j} = \frac{q \cdot \lambda \cdot \pi \cdot a}{2\pi^2 \epsilon_0 \cdot a^2} \hat{j} = \frac{q \cdot Q}{2\pi^2 \epsilon_0 \cdot a^2} \hat{j}$$

**R-8)**



Vamos considerar, a princípio, o fio de comprimento  $L$ .

$$\vec{r} = \rho \hat{i} + z \hat{k}$$

Sendo  $dQ$  a carga de um elemento  $dz$  do fio:

$$dQ = \lambda \cdot dz \quad (\lambda > 0 \text{ e eixo } z \text{ com sentido positivo para cima})$$

$$d\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot dQ}{r^2} \hat{r}$$

Por simetria, componentes  $dF$  na direção paralela ao fio cancelam-se (veja na figura que cada  $dF$ , em vermelho, cancela-se com a outra componente, em azul, na direção do eixo  $z$ ). Logo, a força elétrica resultante sobre a carga  $q$  é:

$$|dF_x| = |d\vec{F}| \cos \theta \quad \text{perpendicular ao fio}$$

$$\text{onde } \cos \theta = \frac{\rho}{r} = \frac{\rho}{(\rho^2 + z^2)^{1/2}}$$

$$dF_x = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot \lambda \cdot dz}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} \rho$$

$$F_x = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot q \cdot \lambda \cdot \rho \cdot \int_{-L/2}^{+L/2} \frac{dz}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot q \cdot \lambda \cdot \rho \cdot 2 \cdot \int_0^L \frac{dz}{(\rho^2 + z^2)^{3/2}}$$

A integral anterior pode ser calculada por:

$$\int \frac{ds}{(a^2 + s^2)^{3/2}} = \frac{s}{a^2 \cdot \sqrt{a^2 + s^2}}$$

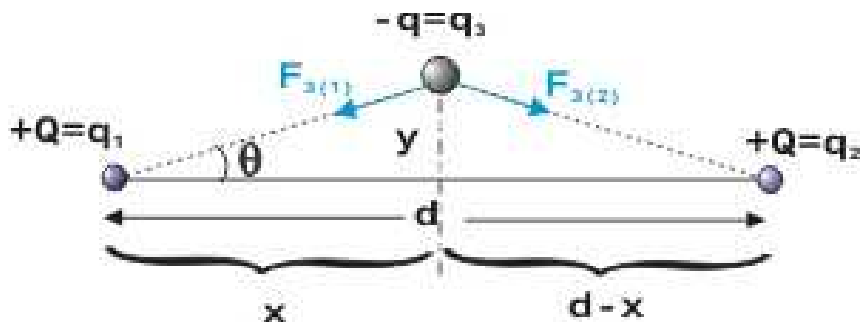
Assim:

$$F_x = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot q \cdot \lambda \cdot \rho \cdot \left[ \frac{z}{\rho^2 \cdot \sqrt{\rho^2 + z^2}} \right]_0^L = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot \lambda}{\rho} \cdot \frac{1}{\sqrt{\rho^2 + L^2}} = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot \lambda}{\rho} \cdot \frac{1}{\sqrt{\frac{\rho^2}{L^2} + 1}}$$

Quando  $L \rightarrow \infty$  (fio muito longo), a força torna-se:

$$F_x = \frac{2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot \lambda}{\rho} = \frac{q \cdot \lambda}{2\pi\epsilon_0 \rho}, \text{ direção radial, para fora.}$$

R-9)



a) Condição de equilíbrio na horizontal (direção do vetor  $\mathbf{i}$ ):

$$F_{3(1)}(-\mathbf{i}) = F_{3(2)} \mathbf{i}$$

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{(x^2 + y^2)} \cdot \cos \theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{qQ}{[(d-x)^2 + y^2]} \cdot \cos \theta$$

$$x^2 + y^2 = d^2 - 2dx + x^2 + y^2 \Rightarrow d(d-2x) = 0$$

$$\text{Como } d \neq 0 \Rightarrow x = d/2$$

Condição de equilíbrio na vertical:

$$2 \cdot F \cdot \sin \theta = 0 \Rightarrow 2 \cdot F \cdot \frac{y}{\underbrace{\left( \frac{d^2}{4} + y^2 \right)^{1/2}}_B} = 0$$

$$\text{Como } F \neq 0 \text{ e } B \neq 0 \quad \text{então} \quad \mathbf{y = 0}$$

b) F na direção y atuará como uma força restauradora, logo:

$$F_y = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{qQ}{\left[\left(\frac{d}{2}\right)^2 + y^2\right]} \cdot \frac{y}{\left[\left(\frac{d}{2}\right)^2 + y^2\right]^{1/2}} \Rightarrow F_y = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q \cdot Q \cdot y}{\left[\left(\frac{d}{2}\right)^2 + y^2\right]^{3/2}}$$

Fazendo:

$$C = \frac{q \cdot Q}{4\pi\epsilon_0} \quad \text{e} \quad D = \frac{d}{2}$$

$$F_y = -C \cdot \frac{y}{(D^2 + y^2)^{3/2}}$$

Em MHS, temos:  $F = m \cdot \frac{d^2 y}{dt^2}$

Comparando com a força eletrostática:

$$F_y = m \cdot \frac{d^2 y}{dt^2} = -C \cdot \frac{y}{(D^2 + y^2)^{3/2}} \Rightarrow \frac{d^2 y}{dt^2} = -\frac{C}{m} \cdot \frac{y}{(D^2 + y^2)^{3/2}}$$

Para deslocamentos muito pequenos de  $y$ ,  $y_0 \ll D$ , fazemos, por expansão de Taylor:

$$f(y) = (D^2 + y^2)$$

$$f(y) = f(y_0) + f'(y_0) \cdot (y - y_0) + (1/2!) \cdot f''(y_0) \cdot (y - y_0)^2$$

E obtemos

$$f(y) = D^2$$

Substituindo na expressão acima:

$$\frac{d^2 y}{dt^2} = -\frac{C}{m} \cdot \frac{y}{D^3}$$

Assim, a frequência angular  $\omega$  será:

$$\omega = \left(\frac{C}{m} \cdot \frac{y}{D^3}\right)^{1/2} = \left(\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 m} \cdot \frac{y}{\left(\frac{d}{2}\right)^3}\right)^{1/2} = 2 \left(\frac{Qqy}{\pi\epsilon_0 m d^3}\right)^{1/2}$$