Física Geral II: AARE

21 de abril de 2021

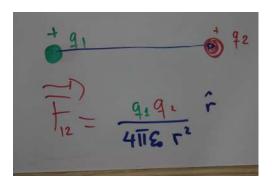
Conteúdo

- 1 Força eletroestática e Campos elétrico
 - Carga pontual
- 2 Linhas de campo
 - Radial
 - Paralela
 - Entre cargas opostas
- Oipolo elétrico
 - Momento dipolo elétrico
- Distribuição de cargas
 - Distribuição linear
 - Distribuição superficial
- Medida da carga elementar
- 6 Exercícios



Força eletroestática e Campo elétrico

A força eletrostática é dada através da seguinte expressão:



 $\epsilon_0 \rightarrow \text{permissibilidade do meio.}$



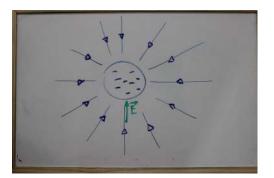
Distribuição de cargas pontuais. Força resultante sobre a carga q_0 ?

Soma vetorial.

$$ec{F}_R = ec{F}_{1,0} + ec{F}_{2,0} + ec{F}_{3,0} + ec{F}_{4,0} \ ec{F}_R = rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_1q_0}{r^2}\hat{r}_{1,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_2q_0}{r^2}\hat{r}_{2,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_3q_0}{r^2}\hat{r}_{3,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_4q_0}{r^2}\hat{r}_{4,0} \ ec{F}_R = q_0\left(rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_1}{r^2}\hat{r}_{1,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_2}{r^2}\hat{r}_{2,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_3}{r^2}\hat{r}_{3,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_4}{r^2}\hat{r}_{4,0}
ight) \ ec{F} = q_0ec{E}_R \ ec{E}_R = rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_1}{r^2}\hat{r}_{1,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_2}{r^2}\hat{r}_{2,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_3}{r^2}\hat{r}_{3,0} + rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q_4}{r^2}\hat{r}_{4,0} \
angle$$

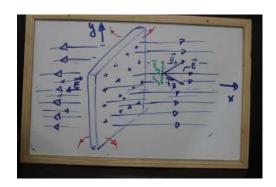
O campo elétrico resultante \vec{E}_R é independente da carga prova q_0 . Da mesma forma que o campo gravitacional g é independente da massa do corpo.

Radial

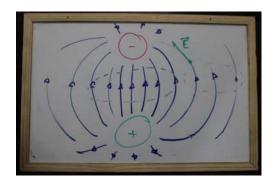


O campo elétrico tangencia a linha de campo.

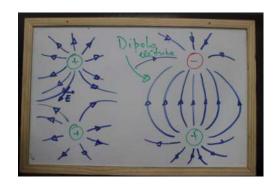
Paralela



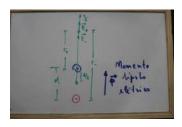
Entre cargas opostas



Dipolo elétrico



Momento dipolo elétrico



$$egin{aligned} E &= E_{+} + E_{-} \ &= rac{1}{4\pi\epsilon_{0}}rac{q}{r_{+}^{2}} - rac{1}{4\pi\epsilon_{0}}rac{q}{r_{-}^{2}} \ &= rac{q}{4\pi\epsilon_{0}\left(z - rac{1}{2}d
ight)^{2}} - rac{q}{4\pi\epsilon_{0}\left(z + rac{1}{2}d
ight)^{2}} \end{aligned}$$

$$E=rac{q}{4\pi\epsilon_0z^2}\left[rac{1}{\left(1-rac{d}{2z}
ight)^2}-rac{1}{\left(1+rac{d}{2z}
ight)^2}
ight] \ =rac{q}{4\pi\epsilon_0z^2}rac{2d/z}{\left(1-\left(rac{d}{2z}
ight)^2
ight)^2}=rac{q}{2\pi\epsilon_0z^3}rac{d}{\left(1-\left(rac{d}{2z}
ight)^2
ight)^2}$$

Para grandes distâncias:

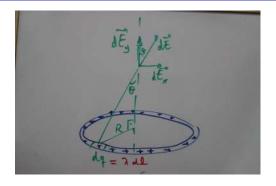
$$E = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{qd}{z^3}$$

Onde qd é definido como módulo do momento dipolo elétrico, $|\vec{p}|$.

O momento dipolo elétrico é um vetor que tem a mesma direção da linha que liga as duas cargas e está no sentido da carga negativa para a carga positiva.

$$E = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{p}{z^3}$$

Distribuição linear



$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{r^2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dl}{(z^2 + R^2)}$$

$$\cos heta = rac{z}{r} = rac{z}{(z^2 + R^2)^{1/2}}$$
 $dE \cos heta = rac{z\lambda}{4\pi\epsilon_0(z^2 + R^2)^{3/2}} dl$
 $E = \int dE \cos heta = rac{z\lambda}{4\pi\epsilon_0(z^2 + R^2)^{3/2}} \int\limits_0^{2\pi R} dl$
 $= rac{z\lambda(2\pi R)}{4\pi\epsilon_0(z^2 + R^2)^{3/2}} = rac{zq}{4\pi\epsilon_0(z^2 + R^2)^{3/2}}$

Para grande distâncias:

$$E=rac{1}{4\pi\epsilon_0}rac{q}{z^2}$$

Distribuição superficial



Nessa situação, a carga está distribuída sobre uma superfície. Ou seja, $dq = \sigma dA = \sigma(2\pi r dr)$.

Para o anel de raio r, obteve-se que o campo elétrico para um ponto no eixo z que para perpendicularmente ao centro do anel:

$$dE = rac{z\sigma 2\pi r dr}{4\pi\epsilon_0(z^2 + r^2)^{3/2}} = rac{\sigma z}{4\epsilon_0} rac{2r dr}{(z^2 + r^2)^{3/2}}$$

Para se obter o campo elétrico no eixo z devido ao disco, basta somar a contribuição de vários anéis variando de r=0 até r igual ao raio R do disco.

$$E = \int dE = rac{\sigma z}{4\epsilon_0} \int_0^R (z^2 + r^2)^{-3/2} (2r) dr$$

A solução dessa integral não é complicada!!! Considerando $Y = (x^2 + x^2) \circ m = 3$:

Considerando
$$X = (z^2 + r^2)$$
 e $m = -\frac{3}{2}$:

$$dX = (2r)dr$$

$$\int X^m dX = \frac{X^{m+1}}{m+1}$$

$$E=rac{\sigma z}{4\epsilon_0}\left[rac{(z^2+r^2)^{-1/2}}{-rac{1}{2}}
ight]_0^R \ E=rac{\sigma}{2\epsilon_0}\left(1-rac{z}{\sqrt{z^2+R^2}}
ight)$$

O que acontece se $R \to \infty$, mantendo z.

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

O mesmo resultado é obtido se $z \to 0$

Medida da carga elementar

- → O campo elétrico de uma carga não exerce força sobre ela própria;
- → Sobre uma carga a única força elétrica que atua sobre ela está relacionado ao campo elétrico gerado pelas outras cargas, ou seja, campo externo.

$$q = ne$$

Logo existe a carga elementar e, $1,60 \times 10^{-19}$ C. Este foi o experimento realizado por Millikan e, em 1923, ele ganhou o prêmio Nobel.

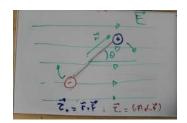
Uma aplicação é a impressora de jato de tinta.

Quando o campo elétrico no ar excede um valor crítico E_C , podemos ter uma descarga elétrica no ar. Ou seja, o campo é tão intenso que consegue mover elétrons dos átomos no ar. Passamos a ter uma condução no ar. Durante a condução, elétrons colidem com outros átomos provocando emissão de luz. Observa-se fagulhas no ar.

Efeito do campo elétrico sobre um dipolo elétrico

A força elétrica faz com que o dipolo elétrico se alinhe ao campo elétrico.

Um torque é produzido sobre o dipolo.



$$ec{ au} = rac{ec{d}}{2} imes ec{F} + rac{(-ec{d})}{2} imes (-ec{F})$$
 $ec{ au} = ec{d} imes ec{F} = ec{d} imes q ec{E}$ $ec{ au} = ec{v} imes ec{E}$

Como o torque atua alinhando o dipolo elétrico com o campo elétrico, ele diminui o ângulo θ

$$au = -pE ext{sen}(heta)$$
 $ec{\vec{p}} \swarrow_{oldsymbol{ heta}} \longleftrightarrow_{oldsymbol{ec{F}}}$

Energia potencial de um dipolo elétrico

A energia potencial será mínima quando o dipolo elétrico tem a mesma orientação do campo elétrico externo \vec{E} ($\vec{\tau} = \vec{p} \times \vec{E} = 0$), ou seja, tem a mesma direção e sendido. Para qualquer outra orientação a energia potencial será maior, sendo máxima quando \vec{p} é antiparalelo a \vec{E} .

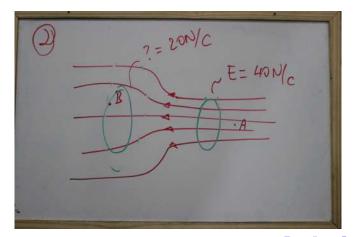
Por definição, variação da energia potencial é dada por:

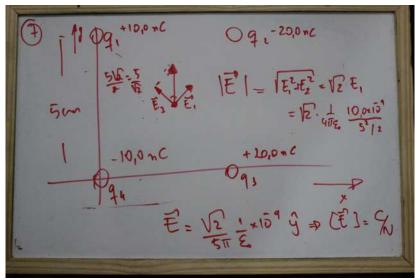
$$\Delta U = -W = -\int_{ heta_i}^{ heta_f} au d heta_i$$

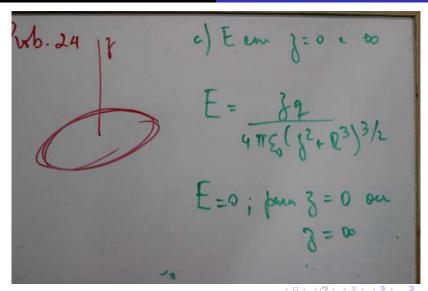
Como podemos escolher uma condição com energia potencial igual a zero, que seja $\theta=90^{\circ}$. Então, a energia potencial em relação a essa direção será dada por:

$$egin{aligned} U = -W = -\int_{90^\circ}^{ heta} au d heta = \int_{90^\circ}^{ heta} p E ext{sen}(heta) d heta \ U = -p E ext{cos}(heta) = -ec{p} \cdot ec{E} \end{aligned}$$

Exercícios

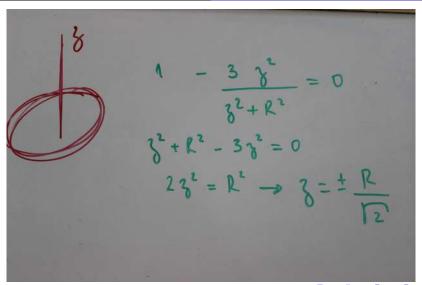


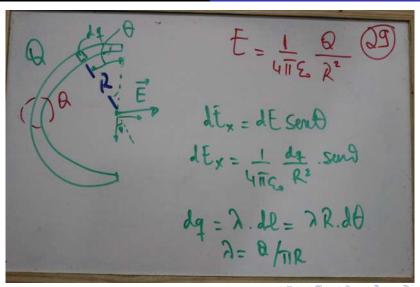


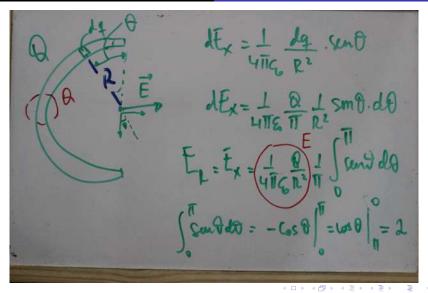


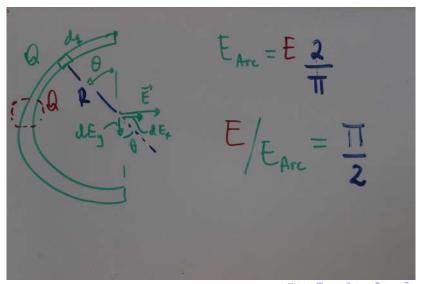
$$E = \frac{39}{4\pi\epsilon_0 (3^2 + R^2)^{3/2}}$$
Onde é máximo?

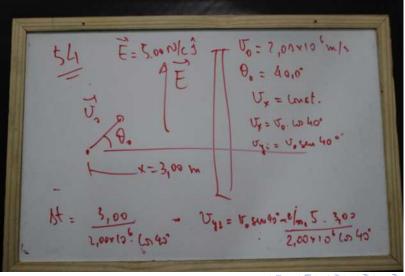
$$\frac{dE}{ds} = 0 \Rightarrow \frac{4}{4\pi\epsilon_0 (3^2 + R^2)^{3/2}} \times \frac{34}{24\pi\epsilon_0 (3^2 + R^2)^{5/2}} = 0$$











$$\begin{aligned}
\nabla_{K_{\frac{1}{4}}} &= 2.00 \times 10^{6} \text{ Cen 40}^{\circ} = \\
\nabla_{W_{\frac{1}{4}}} &= 2.00 \times 10^{6} \text{ Cen 40}^{\circ} - \frac{\varrho}{m_{e}} \frac{5.00 \times 3.00}{2.00 \times 10^{6} \text{ Cp 40}^{\circ}} \\
\varrho &= 1.00 \times 10^{-19} \text{ C} \quad \left\{ \begin{array}{c} \varrho &= 1.7 \text{ C} \times 10^{11} \text{ C/kg} \\
m_{e} &= 9.44 \times 10^{-34} \text{ kg} \end{array} \right\} \text{ me} \\
\nabla_{W_{\frac{1}{4}}} &= 1.53 \times 10^{6} \text{ M/s} \\
\nabla_{W_{\frac{1}{4}}} &= 1.29 \times 10^{6} - 1.72 \times 10^{6} = -0.43 \times 10^{6} \text{ m/s}
\end{aligned}$$

$$\vec{\nabla} = \vec{\nabla}_{x} \hat{i} + \vec{\nabla}_{y} \hat{j}$$

$$\vec{\nabla} = 1,53 \times 10^{6} \hat{i} - 0,46 \times 10^{6} \hat{j} \quad [\text{m/s}]$$

