

# UNIVERSIDADE FEDERAL DE SÃO CARLOS - Campus Sorocaba DEPARTAMENTO DE FÍSICA, QUÍMICA E MATEMÁTICA – DFQM

#### **ELETROMAGNETISMO 1**

## Atividades 2 e 3 – Lei de Coulomb, Cargas elétricas e densidade de cargas

Prof. Dr. James Alves de Souza

## Gustavo da Silva Rodrigues

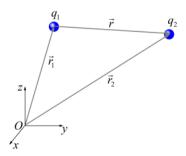
R.A.: 792327

#### 14/11/2023

1.a) Considere um sistema isolado composto por duas cargas pontuais em repouso  $q_1$  e  $q_2$ , localizadas nas posições  $\vec{r}_1$  e  $\vec{r}_2$ , respectivamente, em relação à origem O de um sistema de coordenadas cartesiano (x, y, z), e utilize a lei de Coulomb para escrever a força elétrica  $\vec{F}_1$  que a carga  $q_2$  exerce na carga  $q_1$  e a força  $\vec{F}_2$  que a carga  $q_1$  exerce na carga  $q_2$ .

## Resposta:

Para melhor entendimento, vamos esquematizar a situação descrita:



Fonte: Material complementar do curso de Eletromagnetismo 1 – Prof. James

Considerando o cenário dado no enunciado, podemos relacionar o vetor  $\vec{r}$  como a distância entre as duas cargas pontuais, logo temos que  $\vec{r}=\vec{r}_2-\vec{r}_1$ , de acordo com a Lei de Coulomb.

Logo, utilizando a mesma lei, podemos escrever a força elétrica  $\vec{F}_1$  que a carga  $q_2$  exerce em  $q_1$ , por:

$$\vec{F}_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \ (-\hat{r}),\tag{1}$$

sendo  $\hat{r} = \vec{r}/r$ .

Da mesma forma, podemos escrever a força elétrica  $\vec{F}_2$  que a carga  $q_1$  exerce em  $q_2$ , por:

$$\vec{F}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \ (\hat{r}). \tag{2}$$

b) Qual é o sentido das forças  $\vec{F}_1$  e  $\vec{F}_2$  quando as cargas  $q_1$  e  $q_2$  possuem sinais iguais e sinais opostos? Mostre que a lei de Coulomb satisfaz a terceira lei de Newton.

### Resposta:

Se as cargas  $q_1$  e  $q_2$  possuem sinais iguais, o produto entre as cargas, na equação das forças, não terá sinal alterado, então continuamos com as forças  $\vec{F}_1$  e  $\vec{F}_2$  conforme expressas nas equações (1) e (2).

Caso as cargas possuam sinais contrários, os produtos terão seus sinais alterados, conforme abaixo:

$$\vec{F}_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \,(\hat{r}),\tag{3}$$

$$\vec{F}_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \ (-\hat{r}),\tag{4}$$

posto isso, em ambos os casos, temos que  $\vec{F}_1 = -\vec{F}_2$ .

A terceira lei de Newton afirma que "Para cada ação, há uma reação de igual magnitude, mas em direção oposta." A lei de Coulomb satisfaz essa lei, pois as forças têm magnitudes iguais (devido ao produto  $\frac{1}{4\pi\epsilon_0}\frac{q_1q_2}{r^2}$ ) e direções opostas (devido aos versores).

c) A lei de Coulomb aplica-se à cargas pontuais. É possível utilizar essa aproximação para sistemas macroscópicos carregados eletricamente? Explique.

#### Resposta:

Sim, a lei de Coulomb torna-se uma boa aproximação quando as distâncias entre as cargas são significativamente maiores que as dimensões atômicas. Podemos dizer que, nestes casos, em que a distância é muito grande, podemos tratar os sistemas como "cargas pontuais".

Esta afirmação vai de encontro com o conteúdo disponibilizado no material complementar, que diz "Macroscopicamente, podemos utilizar a terminologia "carga pontual" se as suas dimensões geométricas são muito pequenas, quando comparadas a qualquer outro comprimento pertinente ao problema em consideração.

É importante dizer que esta lei também possui limitações, por exemplo, em escalas atômicas e subatômicas, tendo em vista que os efeitos quânticos e a mecânica quântica também devem ser considerados, e a abordagem clássica da lei de Coulomb pode não ser suficiente.

2.a) Considere dois elétrons com massas  $m_1 = m_2 = 9,1093837015(28) \times 10^{-31} \, kg$  e cargas  $e_1 = e_2 = -1,602176634 \times 10^{-19} \, C$ . Utilize a lei da gravitação de Newton e a lei de Coulomb e faça uma comparação entre as forças gravitacional e elétrica exercidas entre eles.

#### Resposta:

A Lei da Gravitação Universal descreve que:

$$\vec{F}_G = G \frac{m_1 m_2}{r^2} (\hat{r}), \tag{5}$$

sendo 
$$G \approx 6.7 \times 10^{-11} \frac{Nm^2}{k q^2}$$
.

Com os valores expressos no enunciado, de  $m_1 = m_2$ , temos:

$$\vec{F}_G \approx 6.7 \ (10^{-11}) \frac{[9,109 \ (10^{-31})]^2}{r^2} (\hat{r}) \ \Rightarrow \ \vec{F}_G \approx \frac{555,925 (10^{-73})}{r^2} \ (\hat{r}).$$
 (6)

Já pela Lei de Coulomb, com  $e_1 = e_2$ , temos:

$$\vec{F}_e = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{[-1,602 (10^{-19})]^2}{r^2} (\hat{r}) \implies \vec{F}_e \approx \frac{23,07(10^{-29})}{r^2} (\hat{r}).$$
 (7)

Comparando os resultados obtidos para  $\vec{F}_G$  e  $\vec{F}_e$ , nas equações (6) e (7), temos:

$$\frac{\left|\vec{F}_{e}\right|}{\left|\vec{F}_{G}\right|} \approx \frac{23,07(10^{-29})}{555,925(10^{-73})} \approx 4(10^{42}),\tag{8}$$

o que evidencia uma diferença muito alta entre suas magnitudes, na escala de  $10^{42}$ , ou seja,  $\vec{F}_e$  é muito maior que  $\vec{F}_G$ 

b) Faça uma discussão sobre a consideração dessas duas forças para o estudo de sistemas microscópicos e macroscópicos.

#### Resposta:

A força gravitacional é extremamente fraca quando comparada à força elétrica entre partículas carregadas. Logo, ao estudar partículas subatômicas, a influência da gravidade geralmente pode ser ignorada.

Todavia, em escalas macroscópicas, a gravidade torna-se uma força importante e pode dominar sobre as forças eletromagnéticas. Isso é evidente na interação entre objetos massivos, como planetas, estrelas e galáxias.

Em resumo, a consideração dessas duas forças depende da escala do sistema em estudo. Em sistemas microscópicos, as forças eletromagnéticas geralmente dominam, enquanto em sistemas macroscópicos, a gravidade majoritariamente desempenha um papel mais significativo.

<sup>3.</sup>a) Considere um sistema com N cargas pontuais em repouso no vácuo e explique o princípio de superposição da eletrostática.

Para um sistema de N cargas, a força aplicada  $\vec{F}_i$  na i-ésima carga  $q_i$ , devido às outras cargas  $q_i$  é dada por:

$$\vec{F}_{i} = q_{i} \sum_{j \neq i=1}^{N} \frac{q_{j}}{4\pi\epsilon_{0}} \frac{\hat{r}_{ij}}{r_{ij}^{2}} \Rightarrow \vec{F}_{i} = q_{i} \sum_{j \neq i=1}^{N} \frac{q_{j}}{4\pi\epsilon_{0}} \frac{\vec{r}_{ij}}{r_{ij}^{3}}, \tag{9}$$

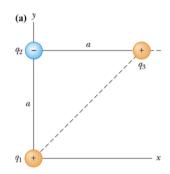
sendo  $\vec{r}_{ij} = \vec{r}_i - \vec{r}_j$  o vetor que descreve a distância entre as cargas  $q_i$  e  $q_j$  e  $\hat{r}_{ij}$  o versor correspondente. Este é conhecido como o princípio de superposição da eletrostática, que estabelece que a força elétrica total que atua em uma carga é a soma vetorial das forças elétricas individuais que atuam sobre ela. Podemos realizar esta soma, pois cada carga elétrica possui valores independentes entre si.

b) Considere três cargas pontuais no plano-xy localizadas nos vértices de um triângulo retângulo isósceles, conforme mostrado na figura 1.a. A medida dos lados congruentes do triângulo é dada por a. Encontre a força elétrica resultante exercida na carga  $q_3$ .

### Resposta:

A figura abaixo descreve esta situação:

Figura 1: (a) Cargas pontuais  $q_1$ ,  $q_2$  e  $q_3$  dispostas nos vértices de um triângulo retângulo isósceles, com lados congruentes de tamanho a.



Fonte: Adaptada pelo Prof. James

Para encontrar a força elétrica resultante  $\vec{F}_3$  exercida na carga  $q_3$ , devido às outras duas cargas, podemos calcular as forças elétricas  $\vec{F}_{31}$  e  $\vec{F}_{32}$  devidas a  $q_1$  e  $q_2$ , respectivamente, e em seguida, somá-las vetorialmente.

Vamos determinar as coordenadas das cargas da seguinte forma:

$$q_1 = (0,0),$$
 (10)  
 $q_2 = (0,a),$   $q_3 = (a,a).$ 

Vamos calcular a força  $\vec{F}_{31}$ , com os valores para as componentes x e y:

$$\vec{F}_{ij} = \frac{q_i q_j}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}_{ij}}{r_{ij}^2} \Rightarrow \vec{F}_{31} = \frac{q_3 q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}_{31}}{r_{31}^2} \Rightarrow \vec{F}_{31} = \frac{q_3 q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{\iota}}{a^2} + \frac{q_3 q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{\jmath}}{a^2}.$$
(11)

Agora, vamos calcular a força  $\vec{F}_{32}$ , com os valores apenas para a componente x:

$$\vec{F}_{ij} = \frac{q_i q_j}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}_{ij}}{r_{ij}^2} \Rightarrow \vec{F}_{32} = \frac{q_3 q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{r}_{32}}{r_{32}^2} \Rightarrow \vec{F}_{32} = \frac{q_3 q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{\hat{\iota}}{a^2}.$$
 (12)

Posto estes valores, vamos somar vetorialmente  $\vec{F}_{13}$  e  $\vec{F}_{23}$  para obtermos o valor de  $\vec{F}_{3}$ , portanto temos:

$$\vec{F}_{3} = \frac{q_{3}q_{1}}{4\pi\epsilon_{0}}\frac{\hat{\imath}}{a^{2}} + \frac{q_{3}q_{1}}{4\pi\epsilon_{0}}\frac{\hat{\jmath}}{a^{2}} + \frac{q_{3}q_{2}}{4\pi\epsilon_{0}}\frac{\hat{\imath}}{a^{2}} \Rightarrow \vec{F}_{3} = \frac{q_{3}}{4\pi\epsilon_{0}a^{2}}[(q_{1} + q_{2})\,\hat{\imath} + q_{1}\,\hat{\jmath}].$$
(13)

c) Escreva literalmente o módulo da força resultante na carga  $q_3$  e considere os valores  $q_1 = q_3 = 5,0 \,\mu\text{C}, \,q_2 = -2,0 \,\mu\text{C} \,e\,a = 0,10 \,m$  para obter a magnitude da força. Em seguida expresse o resultado vetorialmente.

#### Resposta:

Vamos expressar este resultado vetorialmente, chamando a equação (13) para  $\vec{F}_3$ , substituindo os valores dados no enunciado:

$$\vec{F}_3 = \frac{5(10^{-6})}{4\pi\epsilon_0 10^{-2}} \left[ \left( 5(10^{-6}) - 2(10^{-6}) \right) \hat{\imath} + 5(10^{-6}) \hat{\jmath} \right] \Rightarrow \tag{14}$$

$$\vec{F}_3 = 1,349(10^1)\hat{\imath} + 2,248(10^1)\hat{\jmath}.$$

Agora, vamos calcular a magnitude do vetor, com base nos valores encontrados para as componentes x e y:

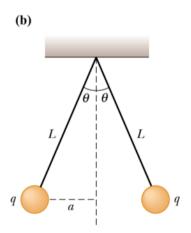
$$|\vec{F}_{3}| = \sqrt{|\vec{F}_{3x}|^{2} + |\vec{F}_{3y}|^{2}} \Rightarrow |\vec{F}_{3}| = \sqrt{[1,349(10^{1})]^{2} + [2,248(10^{1})]^{2}} \Rightarrow |\vec{F}_{3}| = 2,622(10^{1}) N.$$
(15)

- 4) Duas esferas idênticas carregadas eletricamente, cada uma com massa m, repousam em equilíbrio como mostrado na figura 1.b. As esferas estão suspensas por fios de comprimentos iguais a L e separadas por uma distância 2a. O ângulo formado entre os dois fios é  $2\theta$ . A aceleração local da gravidade é dada por  $\vec{g}$ , um vetor constante.
- a) Apresente o diagrama de forças em cada esfera e explique.

#### Resposta:

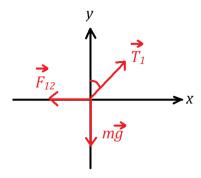
Para melhor entendimento, vamos esquematizar o cenário:

Figura 1: (b) Duas esferas idênticas em equilíbrio, carregadas eletricamente com a mesma carga q, suspensas por fios de comprimentos iguais a L e separadas por uma distância 2a.



Fonte: Adaptada pelo Prof. James.

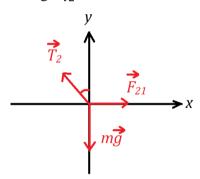
O diagrama de forças na carga  $q_1$  considerando que ela é idêntica a  $q_2$  é:



Fonte: elaborado pelo autor.

Sendo que o ângulo representado é  $\theta$ ,  $\vec{F}_{12}$  é a força exercida por  $q_2$  em  $q_1$ ,  $\vec{T}_1$  é a tração e  $m\vec{g}$  a força peso de  $q_1$ .

Já o diagrama de forças na carga  $q_2$  é:



Fonte: elaborado pelo autor.

Sendo que o ângulo representado é  $\theta$ ,  $\vec{F}_{21}$  é a força exercida por  $q_1$  em  $q_2$ ,  $\vec{T}_1$  é a tração e  $m\vec{g}$  a força peso de  $q_2$ .

b) Obtenha a força elétrica exercida em cada esfera em função da massa m das esferas, da aceleração local da gravidade g e do ângulo  $\theta$  e explique.

#### Resposta:

De acordo com o enunciado, as esferas estão em repouso, portanto  $q_1$  está em repouso, logo sabemos que:

$$\sum \vec{F}_x = \sum \vec{F}_y = 0. \tag{16}$$

Vamos definir as componentes x e y da tração  $\vec{T}_1$ :

$$\vec{T}_1 = \vec{T}_{1x} + \vec{T}_{1y}. \tag{17}$$

Pelo diagrama de forças, podemos indicar quais as forças estão atuando nas componentes x e y da carga  $q_1$ , conforme abaixo:

$$\sum \vec{F}_x = 0 \implies \vec{T}_{1x} + \vec{F}_{12} = 0 \implies \vec{T}_{1x} = -\vec{F}_{12}, \tag{18}$$

$$\sum \vec{F}_{y} = 0 \implies \vec{T}_{1y} + m\vec{g} = 0 \implies \vec{T}_{1y} = -m\vec{g}.$$
 (19)

Podemos definir os módulos de  $\vec{T}_{1x}$  e  $\vec{T}_{1y}$  em função do módulo de  $\vec{T}_1$ , utilizando trigonometria, logo temos:

$$T_{1x} = T_1 sen(\theta), \tag{20}$$

$$T_{1y} = T_1 cos(\theta). (21)$$

Como  $\vec{T}_{1x} = -\vec{F}_{12}$ , logo:

$$\vec{F}_{12} = -T_1 sen(\theta)(\hat{\imath}). \tag{22}$$

De maneira análoga, como  $\vec{T}_{1y} = -m\vec{g}$ , temos:

$$mg(-\hat{j}) = -T_1 cos(\theta)(\hat{j}) \Rightarrow T_1 cos(\theta)(\hat{j}) = mg(\hat{j}).$$
 (23)

Posto isso, conseguimos chegar em:

$$T_1 = \frac{mg}{\cos(\theta)}. (24)$$

Substituindo o valor encontrado para  $T_1$  na equação (24) para e equação (24) que descreve  $\vec{F}_{12}$ , encontramos o valor que descreve a força exercida por  $q_2$  em  $q_1$ :

$$\vec{F}_{12} = -mg \tan(\theta)(\hat{\imath}). \tag{25}$$

Sabendo que  $\vec{F}_{21}=-\vec{F}_{12}$ , com isso, vamos encontrar  $\vec{F}_{12}$ , que descreve a força exercida por  $q_1$  em  $q_2$ :

$$\vec{F}_{12} = mg \tan(\theta)(\hat{\imath}). \tag{26}$$

c) A partir do módulo da força elétrica e considerando  $m=3,0\times 10^{-2}~kg$ , L=0,15~m e  $\theta=5,0^{\circ}$ , obtenha a magnitude da carga elétrica |q| em cada esfera.

#### Resposta:

Como  $q_1 = q_2$ , vamos denotar apenas como q.

De acordo com a Lei de coulomb, levando em consideração que r=2a, temos que a força  $\vec{F}_{12}$  é:

$$\vec{F}_{12} = k_0 \frac{q_1 q_2}{r^2} (\hat{\imath}) \implies mg \tan(\theta) (\hat{\imath}) = k_0 \frac{q^2}{(2a)^2} (\hat{\imath}), \tag{27}$$

isolando q, chegamos em:

$$q^2 = mg \tan(\theta) 4a^2 \frac{1}{k_0}.$$
 (28)

Vamos escrever a em função de L, portanto:

$$a = L \tan(\theta). \tag{29}$$

Agora, vamos substituir o valor de a encontrado na equação (29) para a equação (28), que descreve q:

$$q^{2} = mg \tan(\theta) 4[L \tan(\theta)]^{2} \frac{1}{k_{0}} \Rightarrow q^{2} = \frac{4}{k_{0}} mg \tan^{3}(\theta) L^{2} \Rightarrow$$

$$q = \pm \sqrt{\frac{4}{k_{0}} mg \tan^{3}(\theta) L^{2}}$$
(30)

Chegamos em uma função que descreve q, agora vamos considerar os valores do enunciado e calcular o que foi solicitado, portanto considerando:

$$m = 3,0 (10^{-2}) kg,$$

$$g = 9,8 m/s^{2},$$

$$L = 0,15 m,$$

$$\theta = 5,0^{\circ},$$

$$k_{0} = 8,99 (10^{9}) Nm^{2}/C^{2},$$
(31)

vamos substituir estes valores na equação (30), que descreve q:

$$q = \pm \sqrt{\frac{4}{8,99(10^9)}3,0(10^{-2})(9,8)[tan^3(5^\circ)](0,15)^2}.$$
 (32)

Resolvendo esta expressão, chegamos nos valores para |q|:

$$|q| = 4,43959(10^{-8}). (33)$$

d) Quantos elétrons precisam ser transferidos para cada esfera, para que as mesmas fiquem carregadas negativamente com carga líquida de -4,  $4 \times 10^{-8}$  C?

#### Resposta:

A carga elementar do próton e é aproximadamente  $-1,602(10^{-19})$ . Sendo q a carga total em uma esfera, o número de elétrons n necessários para produzir esta carga é dado por:

$$n = \frac{q}{e'} \tag{34}$$

como foi solicitado uma carga de  $-4.4(10^{-8})$ , vamos substituir estes valores, na equação (34) para encontrar o número de elétrons necessários para produzir esta carga, logo:

$$n = \frac{-4,4(10^{-8})}{-1,602(10^{-19})} \implies n = 2,74657(10^{11}).$$
 (35)

5.a) Qual é a justificativa para trabalharmos com distribuições contínuas de cargas para descrever a carga total de um sistema macroscópico carregado eletricamente, uma vez que a carga elétrica é quantizada?

#### Resposta:

A escolha de trabalhar com distribuições contínuas de cargas em sistemas macroscópicos carregados eletricamente é uma abordagem conveniente que surge de uma média estatística em grande escala de partículas carregadas individuais, como elétrons e prótons. Embora a carga elétrica seja quantizada em níveis microscópicos, envolvendo partículas individuais, em escalas macroscópicas, que abrangem grandes números de partículas, as flutuações quânticas se tornam negligenciáveis.

A justificativa principal para essa abordagem é que, em sistemas macroscópicos, as variações individuais nas cargas das partículas (quantização) tendem a se cancelar ou se equilibrar, resultando em um comportamento médio que pode ser modelado de forma eficaz como uma distribuição contínua de carga.

Ao tratar com sistemas macroscópicos, a quantização da carga elétrica é muitas vezes suprimida devido ao grande número de partículas envolvidas. Essa abordagem simplificada é consistentemente eficaz para descrever fenômenos eletrostáticos em muitos contextos práticos, como a análise de campos elétricos e potenciais em condutores, capacitores e distribuições de carga em geral.

b) Defina as densidades de cargas para distribuições volumétricas, superficiais (em uma área) e lineares e mostre como a carga total de um objeto macroscópico pode ser calculada nessas três situações. Utilize figuras geométricas como exemplos.

#### Resposta:

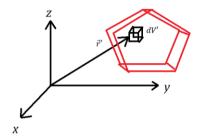
Trabalhando com uma distribuição contínua de cargas, a densidade de cargas pode ser calculada a partir de uma função. Definimos a densidade de cargas volumétricas  $\rho$  a partir da quantidade de  $\Delta Q$  em um determinado intervalo de volume  $\Delta V$  que vai tender a zero. Representando matematicamente, temos:

$$\rho = \lim_{\Delta V \to 0} \frac{\Delta Q}{\Delta V} \Rightarrow \rho = \frac{dQ}{dV},\tag{36}$$

tomando a forma diferencial de Q, temos:

$$Q = \int_{V} \rho(\hat{r}')dV'. \tag{37}$$

Segue abaixo uma representação geométrica:

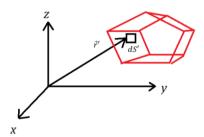


Fonte: elaborado pelo autor.

Ao falarmos de densidades superficiais, é de forma análoga à volumétrica. Definimos a densidade de cargas superficiais  $\sigma$  a partir da quantidade de  $\Delta Q$  em um determinado intervalo de área  $\Delta S$  que vai tender a zero. Representando matematicamente, temos:

$$\sigma = \lim_{\Delta S \to 0} \frac{\Delta Q}{\Delta S} \Rightarrow \sigma = \frac{dQ}{dS} \Rightarrow Q = \int_{S} \sigma(\hat{r}') dS'.$$
 (38)

Segue abaixo uma representação geométrica:

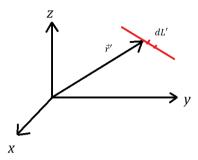


Fonte: elaborado pelo autor.

Por fim, ao tratarmos de densidades lineares, o raciocínio é o mesmo. Definimos a densidade de cargas lineares  $\lambda$  a partir da quantidade de  $\Delta Q$  em um determinado intervalo de linha  $\Delta L$  que vai tender a zero. Representando matematicamente, temos:

$$\lambda = \lim_{\Delta L \to 0} \frac{\Delta Q}{\Delta L} \Rightarrow \lambda = \frac{dQ}{dL} \Rightarrow Q = \int_{L} \lambda(\hat{r}') dL'.$$
 (39)

Segue abaixo uma representação geométrica:



Fonte: elaborado pelo autor.

c) É possível definir uma densidade de carga para uma carga pontual localizada em uma posição arbitrária? Explique.

### Resposta:

É viável estabelecer uma densidade para uma carga pontual somente quando a posição dessa densidade, em relação ao ponto que estamos analisando na situação, ultrapassa, em medida significativa, as magnitudes do objeto carregado eletricamente. Em outras palavras, a definição dessa densidade depende do referencial que estamos adotando.

6) Utilize a lei de Coulomb para descrever a influência que 3 objetos macroscópicos carregados eletricamente e duas cargas pontuais  $q_1$  e  $q_2$  exercem em uma carga de prova pontual q, localizada em uma posição arbitrária  $\vec{r}$  de um sistema de coordenadas cartesiano em três dimensões. Os objetos macroscópios são: um dielétrico com carga total distribuída em um volume V e com uma densidade de carga  $\rho$ , um condutor com carga total distribuída em sua superfície S e densidade superficial de carga  $\sigma$  e um bastão eletrizado, de comprimento L, com densidade linear de cargas dada por  $\lambda$ .

### Resposta:

Podemos definir a partir da Lei de Coulomb e Princípio da Superposição, temos a força exercida em *q* como:

$$\vec{F}_{q} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}} \left[ \frac{q_{1}\vec{r}_{q1}}{|\vec{r} - \vec{r}_{1}^{3}|} + \frac{q_{2}\vec{r}_{q2}}{|\vec{r} - \vec{r}_{2}^{3}|} + \frac{Q_{V}\vec{r}_{qV}}{|\vec{r} - \vec{r}_{V'}^{3}|} + \frac{Q_{S}\vec{r}_{qS}}{|\vec{r} - \vec{r}_{S'}^{3}|} + \frac{Q_{L}\vec{r}_{qL}}{|\vec{r} - \vec{r}_{L}^{3}|} \right], \tag{40}$$

onde  $Q_V$ ,  $Q_S$  e  $Q_L$  representam as distribuições contínuas de cargas volumétricas, superficiais e lineares, respectivamente.

Definimos estes valores nas equações (37), (38) e (39), portanto, vamos substituir na equação (40), que define  $\vec{F}_q$ :

$$\vec{F}_{q} = \frac{q}{4\pi\epsilon_{0}} \begin{bmatrix} \frac{q_{1}\vec{r}_{q1}}{|\vec{r} - \vec{r}_{1}^{3}|} + \frac{q_{2}\vec{r}_{q2}}{|\vec{r} - \vec{r}_{2}^{3}|} + \int_{V} \rho(\hat{r}')dV' \frac{\vec{r}_{qV}}{|\vec{r} - \vec{r}_{V'}^{3}|} \\ + \int_{S} \sigma(\hat{r}')dS' \frac{\vec{r}_{qS}}{|\vec{r} - \vec{r}_{S'}^{3}|} + \int_{L} \lambda(\hat{r}')dL' \frac{\vec{r}_{qL}}{|\vec{r} - \vec{r}_{L'}^{3}|} \end{bmatrix}.$$
(41)