

### Eletrostática - Potencial Elétrico.

Nome: Mateus Sousa Araújo.

Matrícula: 374858.

**Professor:** Antônio Joel Ramiro de Castro.

Curso: Engenharia de Computação.

## 1. Griffiths - Cap. 2 - Problema 2.25.

Usando as equações 2.27 e 2.30, encontre o potencial a uma distância z acima do centro das distribuições de carga da figura abaixo. Em cada caso, calcule  $E = -\vec{\nabla} V$ . Suponha que alteramos a carga do lado direito da Figura a para -q; qual será, então, o potencial em P? Que campo isso sugere?

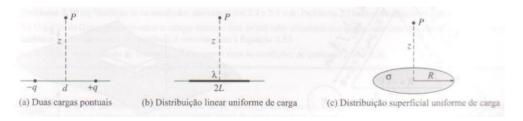


Figura 1: Distribuições de carga em diferentes configurações.

## RESOLUÇÃO

(a) Como temos uma distribuição discreta de cargas, então temos pelo princípio da superposição a seguinte relação:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^{n} \frac{q_i}{r_i}$$

Somando a contribuição das duas cargas pela fórmula acima, chegamos em:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2q}{\sqrt{z^2 + (d/2)^2}}$$

Fazendo  $E = -\vec{\nabla} V$ , temos:

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2qz}{(z^2 + (d/2)^2)^{3/2}} \hat{z}$$

(b) Como nesse caso temos uma distribuição contínua de cargas, temos a seguinte relação:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r}$$

Para a distribuição linear, temos:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{-L}^{L} \frac{\lambda dx}{\sqrt{z^2 + x^2}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \ln(x + \sqrt{z^2 + x^2})|_{-L}^{L}$$
$$V(r) = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \ln\left[\frac{L + \sqrt{z^2 + L^2}}{-L + \sqrt{z^2 + L^2}}\right] = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{L + \sqrt{z^2 + L^2}}{z}\right).$$



Fazendo  $E = -\vec{\nabla} V$ , temos:

$$E = \frac{2L\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{z\sqrt{z^2 + L^2}} \hat{z}$$

Se fizermos a carga da direita ser -q então o potencial no ponto desejado será 0. Logo, isso também sugere que  $E=-\vec{\nabla}~V=0.$ 

(c) Como no item anterior, temos que assumir uma unidade infinitesimal de área e colocar na integral. Dessa forma, temos:

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^R \frac{\sigma 2\pi r dr}{\sqrt{r^2 + z^2}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} 2\pi \sigma (\sqrt{r^2 + z^2}) \Big|_0^R$$
$$V(r) = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} \left( \sqrt{R^2 + z^2} - z \right).$$

Fazendo  $E = -\vec{\nabla} V$ , temos:

$$E = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} \left[ 1 - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right] \hat{z}$$

.

#### 2. Griffiths - Cap. 2 - Problema 2.28.

Use a equação 2.29 para calcular o potencial dentro de uma esfera sólida de raio R com densidade de carga uniforme e carga total q.

# RESOLUÇÃO

Integrando em coordenadas esféricas, temos:

$$V(r) = \frac{\rho}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{r^2 \sin\theta \ dr \ d\theta \ d\phi}{\sqrt{z^2 + r^2 - 2rz\cos\theta}}$$

$$\frac{\rho}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\pi \frac{\sin\theta}{\sqrt{z^2 + r^2 - 2rz\cos\theta}} \, d\theta = \frac{1}{rz} (\sqrt{r^2 + z^2 - 2rz\cos\theta})|_0^\pi = \frac{1}{rz} (\sqrt{r^2 + z^2 + 2rz} - \sqrt{r^2 + z^2 - 2rz})$$

#### 3. Griffiths - Cap. 2 - Problema 2.29.

Verifique se a Equação 2.29 satisfaz a equação de Poisson, aplicando o laplaciano e usando a Equação 1.102.

# RESOLUÇÃO

$$\nabla^2 V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \nabla^2 \int \frac{\rho}{r} dr = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(r') \left(\nabla^2 \frac{1}{r}\right) dr$$

Aplicando a propriedade da função Delta de Dirac temos:

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(r') [-4\pi\delta^3(r-r')] dr = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho(r).$$

Logo, a equação acima satisfaz a equação de Poisson.