

# Física III - 4323203

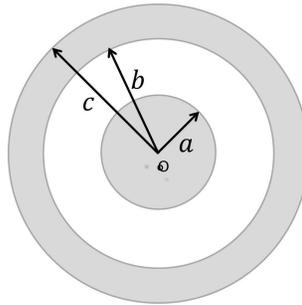
Escola Politécnica - 2018

GABARITO DA P1

12 de Abril de 2018

## Questão 1

Um arranjo é formado por uma esfera condutora sólida de raio  $a$ , centrada no ponto  $O$  na origem, eletrizada com carga  $-Q$  envolvida por uma casca esférica condutora de raio interno  $b$  e externo  $c$  também eletrizada com carga  $-Q$ , conforme ilustrado na figura abaixo:



- (a) (1,5) Sendo  $r$  a distância até a origem  $O$ , determine o vetor campo elétrico nas regiões  $r < a$ ,  $a < r < b$ ,  $b < r < c$  e  $r > c$ .
- (b) (0,5) Determine a carga em cada uma das superfícies  $r = a$ ,  $r = b$  e  $r = c$  na situação de equilíbrio eletrostático. Justifique sua resposta.
- (c) (0,5) Determine as densidades superficiais de carga  $\sigma_a$ ,  $\sigma_b$  e  $\sigma_c$ .

### Solução da questão 1

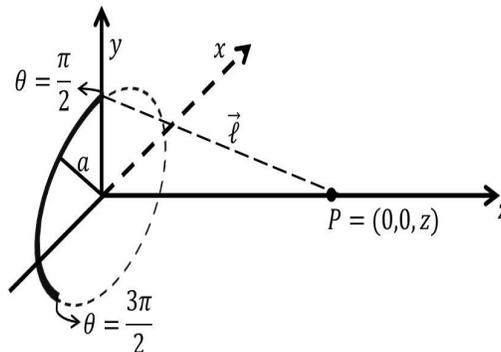
- (a) (1,5) Usando a lei de Gauss, cuja superfície gaussiana é uma esfera de raio  $r$  concêntrica, temos que  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{a} = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$ , de forma que o vetor campo elétrico aponta na direção radial, especificada pelo versor  $\hat{r}$ .
- Pelo fato do condutor estar em equilíbrio eletrostático, o campo deve ser nulo no seu interior e portanto  $\vec{E} = 0$  para  $r < a$ . Todo excesso de carga deve estar na superfície do condutor.
  - Para  $a < r < b$  temos que  $q_{int} = -Q$  e portanto  $\vec{E} = \frac{-Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$ ;
  - Para  $b < r < c$ , o campo também deve ser nulo (interior do condutor) e portanto  $\vec{E} = 0$ ;
  - Para  $r > c$  temos que  $q_{int} = -2Q$  e portanto  $\vec{E} = \frac{-2Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$
- (b) (0,5) A carga induzida nas superfícies  $r = a$ ,  $r = b$  e  $r = c$  são  $-Q$ ,  $+Q$  e  $-2Q$ , respectivamente.
- (c) (0,5) Usando o resultado do item anterior, temos que as densidades superficiais de carga  $\sigma_a$ ,  $\sigma_b$  e  $\sigma_c$  são dadas por  $\sigma_a = \frac{-Q}{4\pi a^2}$ ,  $\sigma_b = \frac{Q}{4\pi b^2}$  e  $\sigma_c = \frac{-2Q}{4\pi c^2}$ , respectivamente.

## Questão 2

Considere um anel com raio  $a$  e espessura desprezível que está parcialmente carregado. O centro do anel coincide com a origem do sistema de coordenadas, conforme mostrado na figura abaixo e encontra-se disposto ao longo do plano x-y. A distribuição de carga no anel é dada por:

$$\lambda(\theta) = \begin{cases} 0 & \text{para } 0 \leq \theta \leq \pi/2 \\ \lambda & \text{para } \pi/2 \leq \theta \leq 3\pi/2 \\ 0 & \text{para } 3\pi/2 \leq \theta \leq 2\pi \end{cases} \quad (1)$$
$$(2)$$

onde  $\theta$  é o ângulo polar e  $\lambda$  é um constante positiva. Considere nulo o potencial elétrico no infinito.



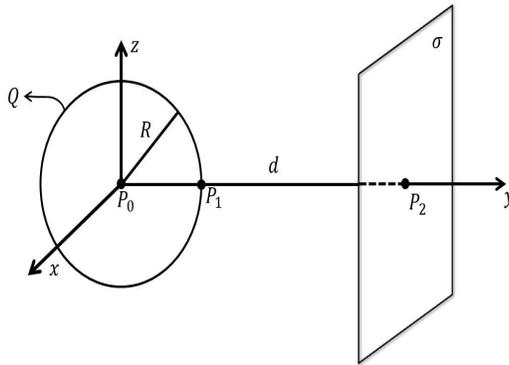
- (a) (1,5) Determine o vetor campo elétrico no ponto  $P = (0, 0, z)$  do eixo do anel.
- (b) (1,0) Determine o potencial elétrico no ponto  $P = (0, 0, z)$  do eixo do anel.

**Solução da questão 2**

- (a) Um elemento de carga  $dq$  produz num ponto  $P = (0, 0, z)$  do eixo do anel o campo elétrico infinitesimal dado por  $d\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dq}{(a^2+z^2)^{3/2}} (-a \cos\theta \vec{i} - a \sin\theta \vec{j} + z \vec{k})$ . Uma vez que  $dq = a\lambda d\theta$  e integrando entre  $\theta = \frac{\pi}{2}$  e  $\theta = \frac{3\pi}{2}$  obtemos  $\vec{E} = \frac{\lambda a}{4\pi\epsilon_0} \frac{2a\vec{i} + \pi z \vec{k}}{(a^2+z^2)^{3/2}}$ .
- (b) Assumindo que o potencial elétrico é nulo num ponto infinitamente distante de  $P$ , podemos escrever a seguinte expressão  $dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda a d\theta}{(a^2+z^2)^{1/2}}$ . Integrando entre  $\theta = \frac{\pi}{2}$  e  $\theta = \frac{3\pi}{2}$  obtemos  $V = \frac{\lambda a}{4\epsilon_0(a^2+z^2)^{1/2}}$ .

### Questão 3

Considere uma casca esférica (não condutora) que está centrada na origem  $P_0$ . Ela é uniformemente carregada com carga  $Q > 0$  e possui raio  $R$ , cujo centro situa-se à uma distância  $R + d$  de um plano infinito, uniformemente carregado com uma densidade superficial  $\sigma > 0$ , conforme mostrado na figura abaixo.



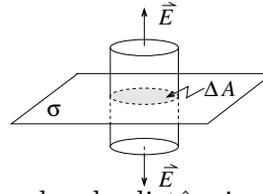
- (0,5) Determine o vetor campo elétrico em todo o espaço devido à casca esférica.
- (0,5) Determine o vetor campo elétrico em todo o espaço devido à carga na superfície plana.
- (1,0) Determine o vetor campo elétrico resultante ao longo do eixo  $y > 0$ .
- (0,5) Calcule a diferença de potencial  $V_2 - V_0$  entre os pontos  $P_2$  e  $P_0$  localizados na superfície plana e no centro da casca, respectivamente.

**Solução da questão 3**

(a) Usando a lei de Gauss cuja superfície gaussiana é uma esfera de raio  $r$  temos que  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{a} = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$ , onde o vetor campo elétrico aponta na direção radial. Uma vez que  $q_{int} = 0$  no interior da casca,  $\vec{E} = 0$  para  $r < R$ . Para  $r \geq R$ ,  $q_{int} = Q$  e portanto  $\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{r}$ , sendo  $r$  a distância a partir do centro da esfera.

(b) Usando a lei de Gauss cuja superfície gaussiana é cilindro infinitesimal (figura abaixo), por simetria o campo  $\vec{E}$  é perpendicular ao plano e aponta na direção

$\vec{j}$  se  $y > d + R$  e  $-\vec{j}$  se  $y < d + R$ .



Além disso, ele só pode em princípio depender da distância até o plano. Portanto,  $\vec{E} = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{j}$  para  $y < d + R$  e  $\vec{E} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{j}$  para  $y > d + R$ .

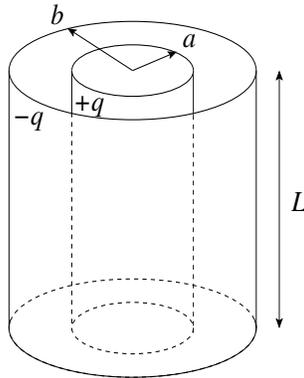
(c) Utilizando o princípio da superposição temos que ao longo da direção  $y$  o campo elétrico é dado por

- $\vec{E} = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{j}$  para  $0 < y < R$
- $\vec{E} = (-\frac{\sigma}{2\epsilon_0} + \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 y^2}) \vec{j}$  para  $R < y < R + d$  e
- $\vec{E} = (\frac{\sigma}{2\epsilon_0} + \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 y^2}) \vec{j}$  para  $R + d < y < \infty$  e

(d) A partir da expressão  $V_2 - V_0 = -\int_{P_0}^{P_2} \vec{E} \cdot d\vec{y}$  obtemos que  $V_2 - V_0 = -\int_{P_0}^{P_2} \vec{E} \cdot d\vec{y} = \int_0^R \frac{\sigma}{2\epsilon_0} dy + \int_R^{R+d} [\frac{\sigma}{2\epsilon_0} - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 y^2}] dy$ . Efetuando as integrais obtemos que  $V_2 - V_0 = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}(R + d) + \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} [\frac{1}{R+d} - \frac{1}{R}]$

### Questão 4

Considere um capacitor formado por duas cascas cilíndricas metálicas de raios  $a$  (interno) e raio  $b$  (externo) com cargas  $q > 0$  e  $q < 0$ , respectivamente. Ambos os cilindros são muito longos e possuem comprimento  $L$ , de forma que efeitos de borda podem ser desprezados.

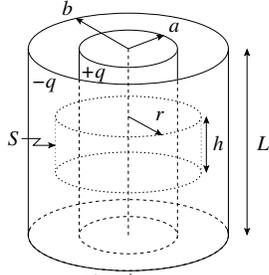


- (a) (0,5) Calcule a densidade de carga nas superfícies interna e externa do capacitor. Exprese suas respostas em termos de  $q$  e das dimensões do sistema.
- (b) (1,0) Determine o vetor campo elétrico em todo o espaço.
- (c) (1,0) Determine a capacitância do capacitor.

**Solução da questão 4**

(a) A densidade de carga nas superfícies internas e externas são dadas por  $\sigma_a = \frac{q}{2\pi aL}$  e  $\sigma_b = \frac{-q}{2\pi bL}$ .

(b) Adotando como superfície gaussiana S um cilindro de raio  $r$  concêntrico ao capacitor e com altura  $h$  (figura ao lado) temos que ao longo das tampas do cilindro  $\vec{E} \perp \hat{r}$  e portanto apenas a superfície lateral do cilindro contribui para o fluxo.



Portanto  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{a} = E \cdot 2\pi r h = \frac{q_{int}}{\epsilon_0}$ . Para  $r < a$  e  $r > b$  temos que  $q_{int} = 0$  e  $q - q = 0$ , respectivamente, de forma que o campo elétrico é nulo nestas regiões.

Para  $a < r < b$ ,  $q_{int} = +qh/L$  e portanto  $\vec{E} = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 r L} \hat{r}$

(c) A diferença de potencial entre as superfícies interna e externa é dada por  $V_a - V_b = -\int_b^a \vec{E} \cdot d\vec{l} = \frac{q}{2\pi\epsilon_0 L} \ln(b/a)$  e portanto a capacitância do capacitor é dada por  $C = q/(V_a - V_b) = \frac{2\pi\epsilon_0 L}{\ln(b/a)}$ .

## Formulário

$$\vec{F} = \frac{qq'(\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|^3}, \quad \vec{F} = q\vec{E}, \quad \vec{E} = \frac{q(\vec{r} - \vec{r}')}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|^3}, \quad \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \hat{r},$$

$$p = qd, \quad \vec{\tau} = \vec{p} \times \vec{E}, \quad U = -\vec{p} \cdot \vec{E}, \quad \Phi_E = \int \vec{E} \cdot d\vec{A}, \quad \oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{q_{int}}{\epsilon_0},$$

$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0|\vec{r} - \vec{r}'|}, \quad V_B - V_A = - \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{\ell}, \quad V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r}, \quad \vec{E} = -\vec{\nabla}V,$$

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{r_i}, \quad U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i<j} \frac{q_i q_j}{r_{ij}}, \quad C = Q/V, \quad C_{eq} = C_1 + C_2 + \dots,$$

$$\frac{1}{C_{eq}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \dots, \quad U = \frac{Q^2}{2C} = \frac{CV^2}{2} = \frac{QV}{2}, \quad \frac{\epsilon}{\epsilon_0} = \kappa, \quad u = \frac{\epsilon_0}{2} E^2, \quad E = \frac{E_0}{\kappa},$$

$$E = \frac{\sigma}{\epsilon}, \quad u = \frac{\epsilon}{2} E^2, \quad \oint \epsilon_0 \kappa \vec{E} \cdot d\vec{A} = q_{int-liv},$$

simetria cilíndrica  $dV = 2\pi r h dr$ , simetria esférica  $dV = 4\pi r^2 dr$