

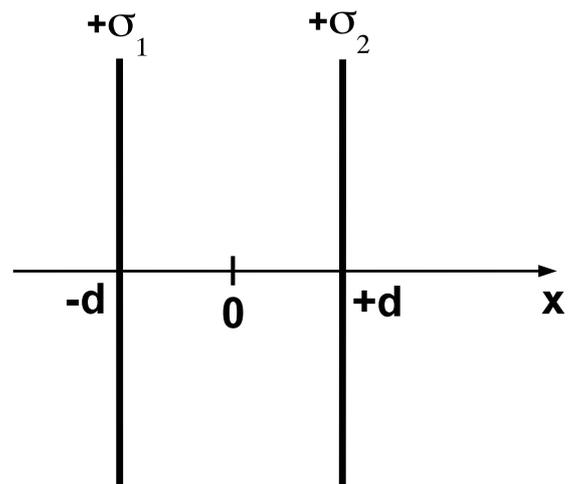


1º Teste

- Na realização do Teste não são permitidas máquinas de calcular e telemóveis.
- Identifique claramente todas as folhas do Teste.
- Resolva os grupos em páginas separadas

Duração do Teste: 1h15

1. Considere o sistema representado na figura, constituído por duas placas condutoras de espessura desprezável, de área A colocadas nas posições $+d$ e $-d$ do eixo XX . Ambas as placas estão uniformemente carregadas e para efeitos de cálculo do campo eléctrico podem considerar-se infinitas. A placa 1, colocada em $x = -d$, tem uma densidade de carga positiva $+\sigma_1$. A placa 2, colocada em $x = d$, tem uma densidade de carga positiva $+\sigma_2$ ($\sigma_1 > \sigma_2$).



- a) [1,5] Determine, detalhando todos os cálculos efectuados, a expressão do campo eléctrico, $\vec{E}_2(x)$, criado em todo o espaço ($x < -d$, $x > d$) pela placa colocada na posição $x = +d$.

R:

$$\vec{E}_2 = -\frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \quad x < d$$

$$\vec{E}_2 = \frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \quad x > d$$

- b) 1,0] Determine a expressão do campo eléctrico criado pelo conjunto das duas placas em todo o espaço, $\vec{E}(x)$ ($x < -d$, $-d < x < +d$, $x > d$).

R:

$$\vec{E} = -\frac{\sigma_1 + \sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \quad x < -d$$

$$\vec{E} = \frac{\sigma_1 - \sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \quad -d < x < d$$

$$\vec{E} = \frac{\sigma_1 + \sigma_2}{2\epsilon_0} \vec{u}_x \quad x > d$$

- c) [1,0] Tomando como ponto de referência ($\phi = 0$) o ponto do eixo XX de coordenada $x = +d$, determine o potencial eléctrico da placa condutora colocada na coordenada $x = -d$.

R:

$$\phi(-d) = \frac{\sigma_1 - \sigma_2}{\epsilon_0} d$$

- d) [1,5] Considere agora que as placas tem espessura, embora muito menor que as restantes dimensões. Determine a densidade de carga existente nas duas faces de cada uma das placas.

R:

Utilizando a lei de Gauss junto às superfícies de cada placa,

$$\sigma(-d^-) = \frac{\sigma_1 + \sigma_2}{2}$$

$$\sigma(-d^+) = \frac{\sigma_1 - \sigma_2}{2}$$

$$\sigma(d^-) = \frac{-\sigma_1 + \sigma_2}{2}$$

$$\sigma(d^+) = \frac{\sigma_1 + \sigma_2}{2}$$

Nota: $\sigma(-d^-) + \sigma(-d^+) = \sigma_1$ e $\sigma(d^-) + \sigma(d^+) = \sigma_2$

- e) [1,0] Supondo que o espaço entre as placas é preenchido por uma material de condutividade σ_c , determine a sua resistência à passagem da corrente eléctrica.

R:

$$R = \frac{1}{\sigma_c} \frac{2d}{A}$$

2. Considere um condensador cilíndrico de altura ℓ , formado pelo enrolamento de duas folhas de alumínio de espessura desprezável, separadas por uma folha de papel de permitividade ϵ . A figura representa um corte transversal do sistema, onde a folha de papel (representada pela zona cinzenta) tem espessura $d = b - a \ll \ell$.

- a) [1,5] Obtenha a expressão da capacidade do condensador.

Justifique porque motivo a expressão obtida pode ser aproximada à da capacidade de um condensador plano

$$C = \frac{\epsilon 2\pi a \ell}{d}.$$

[NOTA: $\ln(1 + x) \simeq x$, para $x \ll 1$.]

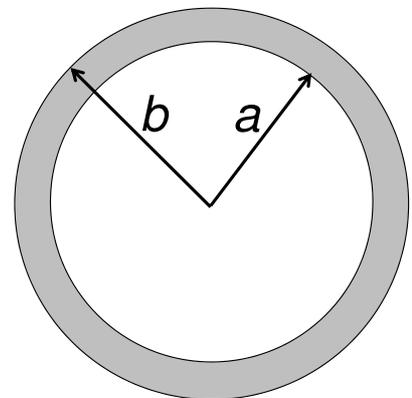
R:

$$C = \frac{Q}{V} = \frac{2\pi\epsilon\ell}{\ln(b/a)}$$

Aproximação condensador plano.

$$d = b - a \ll l \implies \ln\left(\frac{b}{a}\right) = \ln\left(1 + \frac{d}{a}\right) \simeq \frac{d}{a} \implies$$

$$C \simeq \frac{2\pi\epsilon\ell a}{d}$$



- b) Ligam-se as armaduras do condensador (**que admitiremos plano**) a uma fonte de tensão constante V .

- b1) [0,5] Admita que $V = 1$ V. Calcule o valor da carga Q armazenada no condensador.

Considere $\epsilon = 3\epsilon_0$, $a = 10$ mm, $d = 1$ mm, $\ell = 30$ cm.

R:

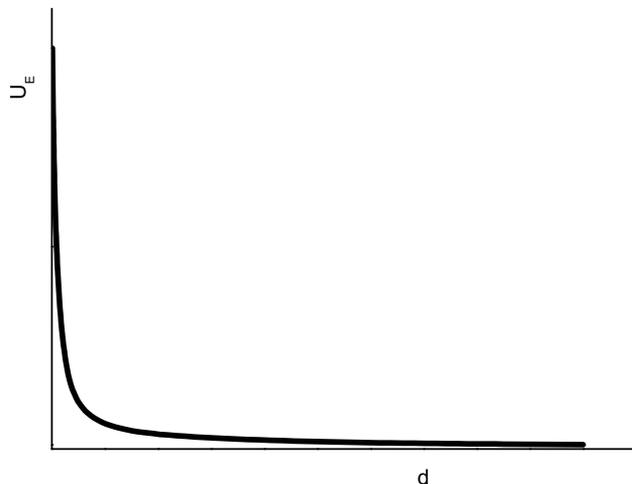
$$Q = 0,5 \text{ nC}$$

b2) [1,0] Escreva a expressão da energia electrostática armazenada no condensador, e represente-a graficamente em função de d .

Discuta fisicamente os limites $d \rightarrow 0$ e $d \rightarrow \infty$.

R:

$$U_E = \frac{1}{2}CV^2 = \frac{\pi la\epsilon V^2}{d}$$



$\lim_{d \rightarrow 0} U_E = \infty$, porque neste caso o condensador poderia armazenar carga infinita (para o mesmo V , se d tende para zero o campo tende para infinito pois num condensador plano $V = Ed$).

$\lim_{d \rightarrow \infty} U_E = 0$, porque neste caso não existe influência eléctrica mútua entre as armaduras do condensador (para o mesmo V , se d tende para infinito o campo tende para zero e a carga também).

b3) [1,0] Utilize o resultado da alínea anterior para calcular a força electrostática (módulo, direcção e sentido) entre as armaduras do condensador.

Expresse o resultado em função da carga Q e do campo eléctrico E existente entre as armaduras e interprete.

R:

Designando por x a distância entre as armaduras, a potencial constante a força entre as armaduras pode ser calculada através de

$$\vec{F} = +\frac{dU_E}{dx}\vec{u}_x = -\frac{\pi la\epsilon V^2}{x^2}\vec{u}_x$$

No condensador real (cilíndrico), a direcção \vec{u}_x corresponde à direcção radial.

$$\vec{F} = -\frac{2\pi la\epsilon V}{x}\frac{V}{2x}\vec{u}_x = -CV\frac{E}{2}\vec{u}_x = Q\frac{\vec{E}}{2}$$

concluindo-se assim que a força corresponde ao produto da carga da armadura colectora pelo campo criado na armadura colectora pela armadura condensadora (metade do campo total entre as armaduras).

Electrostática

- $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}_r$
- $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \times 10^9 \text{ N.m}^2.\text{C}^{-2}$
- $\oint_{\Gamma} \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = 0$
 $\nabla \times \vec{E} = 0$
- $\oint_S \vec{D} \cdot \vec{n} dS = \int_V \rho_{liv} dv$
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho_{liv}$
- $\oint_S \vec{P} \cdot \vec{n} dS = - \int_V \rho_{pol} dv$
 $\rho_{pol} = -\vec{\nabla} \cdot \vec{P}$
 $\sigma_{pol} = \vec{P} \cdot \vec{n}_{ext}$
- $\phi_P = \int_P^{Ref} \vec{E} \cdot d\vec{\ell}$
 $\vec{E} = -\vec{\nabla}\phi$
- $\vec{D} = \vec{P} + \epsilon_0 \vec{E}$
 $\vec{D} = \epsilon_0(1 + \chi_E) \vec{E} = \epsilon \vec{E}$
- $Q = CV$
- $U_E = \left[\frac{1}{2} \right] \sum_i q_i \phi_i$
- $u_E = \frac{1}{2} \epsilon E^2$
 $U_E = \int_V u_E dv$
- $\vec{F}_s = \pm \frac{dU_E}{ds} \vec{u}_s$

Corrente eléctrica estacionária

- $\vec{J} = Nq\vec{v}$
- $\vec{J} = \sigma_c \vec{E}$
- $I = \int_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS$
- $p = \vec{J} \cdot \vec{E}$
- $\oint_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS = - \frac{d}{dt} \int_V \rho dv$
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{J} = - \frac{d\rho}{dt}$

Ondas electromagnéticas

- $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$
- $\vec{n} = \frac{\vec{\kappa}}{\kappa} = \frac{\vec{E}}{E} \times \frac{\vec{B}}{B}$
- $\frac{E}{B} = v$
- $v = \frac{1}{\sqrt{\epsilon\mu}}$
- $u = u_E + u_M$
- $I = \langle \vec{S} \cdot \vec{n} \rangle$

Magnetostática

- $\vec{B} = \int_{\Gamma} \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{\ell} \times \vec{u}_r}{r^2}$
 $\frac{\mu_0}{4\pi} = 10^{-7} \text{ H/m}$
- $d\vec{F} = Id\vec{\ell} \times \vec{B}$
- $\oint_S \vec{B} \cdot \vec{n} dS = 0$
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$
- $\oint_{\Gamma} \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \int_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J}$
- $\vec{B} = \mu_0(\vec{M} + \vec{H})$
 $\vec{B} = \mu_0(1 + \chi_m)\vec{H} = \mu\vec{H}$
- $\oint_{\Gamma} \vec{M} \cdot d\vec{\ell} = \int_S \vec{J}_M \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{J}_M = \vec{\nabla} \times \vec{M}$
 $\vec{J}'_M = \vec{M} \times \vec{n}_{ext}$

Interacção de partículas e campos

- $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$

Campos variáveis e indução

- $\oint_{\Gamma} \vec{E} \cdot d\vec{\ell} = - \frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{\nabla} \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
- $\Phi_i = L_i I_i + M_{ij} I_j$
- $U_M = \left[\frac{1}{2} \right] \sum_i \Phi_i I_i$
- $u_M = \frac{1}{2} \frac{B^2}{\mu}$
 $U_M = \int_V u_M dv$
- $\vec{F}_s = \pm \frac{dU_M}{ds} \vec{u}_s$
- $\oint_{\Gamma} \vec{H} \cdot d\vec{\ell} = \int_S \vec{J} \cdot \vec{n} dS + \frac{d}{dt} \int_S \vec{D} \cdot \vec{n} dS$
 $\vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

Óptica

- $n_1 \text{sen}\theta_1 = n_2 \text{sen}\theta_2$
- $\text{tg}\theta_B = \frac{n_2}{n_1}$
interferência entre fendas
- $d \text{sen}\theta_{max} = m\lambda$
- $d \text{sen}\theta_{min} = m\lambda + \frac{\lambda}{m'}$ ($m' \leq N$ e par)
difracção
- $a \text{sen}\theta_{min} = m\lambda$

Algumas Primitivas

$$\int \frac{dx}{(x^2 + b)^{3/2}} = \frac{1}{b} \frac{x}{\sqrt{x^2 + b}} \qquad \int \frac{x dx}{(x^2 + b)^{3/2}} = -\frac{1}{\sqrt{x^2 + b}}$$

$$\int \frac{x dx}{\sqrt{x^2 + b}} = \sqrt{x^2 + b} \qquad \int \frac{dx}{\sqrt{x^2 + b}} = \ln(x + \sqrt{x^2 + b})$$

$$\int \frac{dx}{x(x+a)} = \frac{1}{a} \ln\left(\frac{x}{x+a}\right)$$

Para o cálculo analítico de integrais pode ser consultado o endereço web: <http://integrals.wolfram.com>

Coordenadas cartesianas (x, y, z)

$$d\vec{l} = dx \vec{u}_x + dy \vec{u}_y + dz \vec{u}_z$$

$$dS = dx dy$$

$$dV = dx dy dz$$

$$\vec{\nabla} F = \left(\frac{\partial F}{\partial x}, \frac{\partial F}{\partial y}, \frac{\partial F}{\partial z} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{A} = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \times (A_x, A_y, A_z)$$

Coordenadas polares (r, θ)

$$d\vec{l} = dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta$$

$$dS = r dr d\theta$$

Coordenadas cilíndricas (r, θ, z)

$$d\vec{l} = dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta + dz \vec{u}_z$$

$$dV = r dr d\theta dz$$

$$\vec{\nabla} F = \left(\frac{\partial F}{\partial r}, \frac{1}{r} \frac{\partial F}{\partial \theta}, \frac{\partial F}{\partial z} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{r} \frac{\partial(r A_r)}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial A_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial A_z}{\partial z}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{A} = \left(\frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial z} \right) \vec{u}_r + \left(\frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} \right) \vec{u}_\theta + \left(\frac{1}{r} \frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{1}{r} \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right) \vec{u}_z$$

Coordenadas esféricas (r, θ, ϕ)

$$d\vec{l} = dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta + r \operatorname{sen}\theta d\phi \vec{u}_\phi$$

$$dV = r^2 dr \operatorname{sen}\theta d\theta d\phi$$

$$\vec{\nabla} F = \left(\frac{\partial F}{\partial r}, \frac{1}{r} \frac{\partial F}{\partial \theta}, \frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial F}{\partial \phi} \right)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\operatorname{sen}\theta A_\theta) + \frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial}{\partial \phi} (A_\phi)$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{A} = \left[\frac{1}{r \operatorname{sen}\theta} \frac{\partial(\operatorname{sen}\theta A_\phi)}{\partial \theta} - \frac{\partial(\operatorname{sen}\theta A_\theta)}{\partial \phi} \right] \vec{u}_r + \frac{1}{r} \left[\frac{1}{\operatorname{sen}\theta} \frac{\partial A_r}{\partial \phi} - \frac{\partial(r A_\phi)}{\partial r} \right] \vec{u}_\theta + \frac{1}{r} \left[\frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta} \right] \vec{u}_\phi$$

Teorema da Divergência

$$\int_V \vec{\nabla} \cdot \vec{A} dV = \oint_S \vec{A} \cdot \vec{n} dS$$

Teorema da Stokes

$$\int_S \vec{\nabla} \times \vec{A} dS = \oint_\Gamma \vec{A} \cdot d\vec{l}$$

Identidades vectoriais

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{A} \times \vec{B}) = \vec{B} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{A}) - \vec{A} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{B})$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = 0$$

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{A}) - \nabla^2 \vec{A}$$