

1

Capacidade e condensadores

A CAPACIDADE ELÉCTRICA (C) de um conductor definese como a relação entre a carga acumulada e o potencial na superfície de um condutor

$$C = \frac{Q}{V}$$

$$\begin{array}{c} \text{Unidade S.I.} \\ \text{1 farad = 1} \\ \text{coulomb/volt, i. \'e,} \\ \text{1 F = 1C/V} \end{array}$$

Para cada material, existe um <u>potencial de ruptura</u>, i.é, o potencial a partir do qual não se pode aumentar mais a carga na superfície, sem que aconteça uma descarga brusca do condutor

Chama-se CONDENSADOR a qualquer dispositivo com 2 armaduras metálicas que podem manter-se a potenciais diferentes.

A CAPACIDADE DE UM CONDENSADOR define-se de forma análoga à capacidade de um condutor

$$C = \frac{Q}{\Delta V}$$

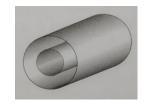
MCE_IM_2021-2022



Tipos mais comuns de condensador:

- de placas paralelas
- cilíndrico
- esférico

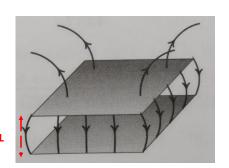






MCE_IM_2021-2022

Condensador de placas paralelas



L = distância entre as placas

$$C = \frac{Q}{\Delta V}$$

Na região central, i. é, no interior das placas, as linhas de campo são aproximadamente paralelas e o campo eléctrico produzido por cada placa pode ser aproximado PELO CAMPO DE UM PLANO INFINITO COM CARGA

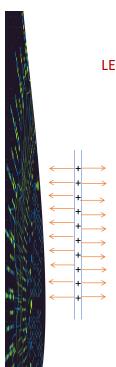
$$E = 2 \pi k \sigma = \sigma / \epsilon_0$$

Para calcular a d.d.p., usamos um percurso perpendicular às placas, seguindo o sentido do campo, do ponto A de maior potencial até ao ponto B, com menor potencial

$$\Delta \ \mathsf{V} = \mathsf{V}_{\mathsf{A}} - \mathsf{V}_{\mathsf{B}} = \int_A^B \vec{E}. \, \overrightarrow{dl} = 2 \ \pi \ k \ \sigma \ \mathsf{L}$$

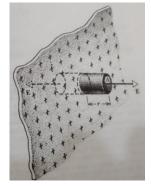
$$C = \frac{Q}{2 \pi k \sigma L} \qquad k = \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \qquad C = \frac{\epsilon_0}{L} A$$

MCE IM 2021-2022



da Aula passada

LEI DE GAUSS



$$\Phi_{\mathsf{E}} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

PLANO INFINITO CARREGADO UNIFORMEMENTE, com densidade superficial de carga, o

Q1. Achar uma expressão para o valor de E a uma distância r do plano

1º - arranjar uma superfície gaussiana apropriada

cilindro de raio r

2º O campo eléctrico é perpendicular ao plano das bases do cilindro

não há contribuição para o fluxo da superfície lateral

A carga abrangida pela superfície gaussiana é igual a o.A

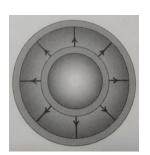
2. E. A= σ .A / ε_0

$$\mathsf{E} = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

O valor de \boldsymbol{E} é o mesmo para todos os pontos, de ambos os lados do plano da chapa.

MCE_IM_2021-2022

Condensador esférico



$$C = \frac{Q}{\Lambda V}$$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

Este condensador é formado por 2 esferas condutoras concêntricas, com raios a e b, em que a < b.

O campo eléctrico entre as duas esferas é radial, e é dado por:

$$\vec{E} = \frac{k \, Q}{r^2} \, \hat{r}$$

$$\Delta V = V_A - V_B = \int_a^b \vec{E} \cdot \vec{dr} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{b}\right)$$

$$\Delta V = \frac{Q}{4\pi \varepsilon_0} \left(\frac{b-a}{ab} \right)$$

$$C = \frac{ab}{k(b-a)}$$

MCE IM 2021-2022

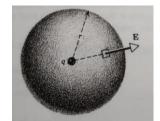




da Aula passada

Superfície gaussiana esférica de raio r, envolvendo uma CARGA PONTUAL Q

LEI DE GAUSS



Superfície gaussiana esférica de raio r envolvendo uma carga puntiforme. In Halliday & Resnick, *Física*, II-1, 1974

$$\Phi_{\mathsf{E}} = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

A lei de Coulomb pode ser obtida a partir da Lei de Gauss

Escolhamos uma superfície esférica, de raio r, centrada na carga pontual. Vantagem desta escolha: - o campo eléctrico, por simetria, tem a mesma intensidade e direcção normal em todos os pontos da superfície

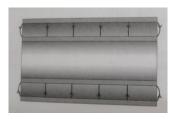
$$ec{E}$$
 $/\!/dec{S}$
$$E = rac{1}{4\piarepsilon_0} \cdot rac{Q}{r^2}$$

MCE IM 2021-2022

_

/

Condensador cilíndrico





As linhas de campo são aproximadamente radiais e paralelas.

Se o comprimento L dos cilindros for maior que a distância entre as armaduras, poderemos admitir que as linhas de campo na região central são paralelas e radiais.

Assim sendo, um cilindro de raio r (a < r < b) e comprimento l < L é uma superfície gaussiana

$$C = \frac{Q}{\Delta V}$$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

A carga dentro do cilindro gaussiano é dada por

Usando a lei de Gauss obtém-se:
$$E = \frac{2kQ}{Lr}$$

$$\Delta V = \int_a^b \vec{E} \cdot \vec{dr} = \frac{2 k Q}{L} ln \left(\frac{b}{a}\right)$$

$$C = \frac{L}{2 \ k \ ln \ (\frac{b}{a})}$$

 $q_{int} = Q \, \frac{l}{I}$

MCE_IM_2021-2022

Q



ENERGIA ARMAZENADA NUM CONDENSADOR

Esta energia é igual ao trabalho necessário para carregar o condensador



$$C = \frac{Q}{\Delta V}$$

e também

$$\Delta V = \frac{Q}{C}$$

O trabalho infinitesimal (dW) para transportar uma carga infinitesimal (dq) <u>da placa negativa</u> do condensador <u>até à placa positiva</u> é dado por

$$dW = \frac{Q}{C} dq \longrightarrow W = \int_0^Q \frac{Q}{C} dq$$

$$W = \frac{1}{2C} Q^2$$

$$U = \frac{1}{2}CV^2$$

ENERGIA POTENCIAL ELÉCTRICA, U

MCE_IM_2021-2022

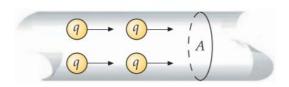
q

_

CORRENTE ELÉCTRICA

Estudaremos agora **CARGAS EM MOVIMENTO** – **CORRENTE CONTÍNUA**

Uma corrente eléctrica corresponde a um fluxo de cargas, cuja ${\bf INTENSIDADE}$ é dada por ${\bf I}$



Uma corrente eléctrica pressupõe que haja um campo eléctrico a actuar sobre as cargas e, portanto, uma diferença de potencial aplicada (ddp).

A corrente flui do potencial mais alto para o potencial mais baixo (chamado sentido convencional da corrente).



Unidade S.l. 1 ampère = 1 coulomb/segundo, i. é, 1 A = 1C/s

Segmento de fio que transporta corrente, sendo ΔQ a quantidade de carga que se desloca através da área da secção recta do fio (A) no tempo Δt

NB _ O verdadeiro sentido da corrente é o oposto (fluxo das cargas negativas)

MCE_IM_2021-2022



DENSIDADE DE CORRENTE

Durante o intervalo Δt , todas as cargas livres que se encontravam no volume sombreado atravessaram a secção A.



$$I = \frac{\Delta Q}{\Delta t} = n q v_d A$$

A intensidade da corrente, I, é uma grandeza escalar.

DENSIDADE DE CORRENTE, \vec{I}

$$J = \frac{I}{A} \iff \overrightarrow{J} = n \, q \overrightarrow{v_d}$$

v_d = velocidade de arrastamento (drift)

Poderemos, então, calcular a intensidade da corrente, I, através da integração da densidade de corrente (uniforme ou variável) através da superfície, i. é,

$$I = \int_{S} \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

MCE_IM_2021-2022

11

11

DENSIDADE DE CORRENTE

$$I = \int_{S} \vec{J} . d\vec{S}$$

Se estivermos perante uma **superfície fechada, S**, o integral de superfície de \vec{J} será igual à carga total que sai da superfície, por unidade de tempo.

Devido à **conservação da carga**, a carga que sai através da superfície fechada S será igual à **diminuição da carga interna** dentro do volume delimitado por S

$$-\frac{dq_{int}}{dt} = \int_{S} \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

E, portanto,

$$\operatorname{div} \vec{J} = \overrightarrow{\nabla} \cdot \vec{J} = -\frac{d\rho}{dt}$$

Esta equação é consequência directa da conservação da carga, e é chamada **EQUAÇÃO DA CONTINUIDADE**

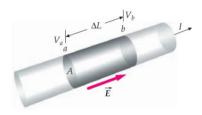
Quando a divergência da densidade da corrente for zero, a corrente é ESTACIONÁRIA; neste caso, não existe acumulação de carga em nenhum ponto, pelo que

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{J} = 0$$
, i.é, div $\vec{J} = 0$

MCE IM 2021-2022



LEI DE OHM



O segmento do fio é atravessado por uma corrente I. A diferença de potencial $V_a - V_b$ relaciona-se com o campo eléctrico, ficando

$$V = V_a - V_b = E \Delta L$$

A existência de uma diferença de potencial aplicada (ddp) obriga a um fluxo contínuo de cargas.

A razão entre a ddp e a corrente mede a resistência oferecida à passagem da corrente

$$V / I = R$$
 Unidade S.I.
 $1 \text{ ohm} = 1$
 $\text{volt/ampère, i. é,}$
 $1 \Omega = 1V / A$

aceleração

$$\overrightarrow{\mathsf{V}_\mathsf{d}} = \frac{q\vec{E}}{m} \Delta t \qquad \overrightarrow{\mathsf{V}_\mathsf{d}} = \frac{q\vec{E}}{m}$$

sendo τ o tempo médio entre colisões

NB - O campo electrostático não é a única causa da corrente. Esta pode ser o resultado de reacções químicas ou de processos mecânicos

MCE_IM_2021-2022

13

CONDUTIVIDADE E RESISTIVIDADE

$$\vec{J} = n \, q \overrightarrow{v_d}$$

$$\overrightarrow{\mathsf{v}_{\mathsf{d}}} = \frac{q\overrightarrow{E}}{m} \, \mathsf{\tau}$$

 τ = tempo médio entre colisões

$$\vec{J} = n q \frac{q\vec{E}}{m} \tau$$

se q = e, obtém-se:

$$\vec{J} = n e^2 \tau \frac{\vec{E}}{m} = \sigma \vec{E}$$

σ = CONDUTIVIDADE do material

$$\vec{J} = \sigma \vec{E}$$

$$\rho = \frac{1}{\sigma}$$

ρ = RESISTIVIDADE do material

$$\vec{J} = \frac{1}{\rho} \vec{E}$$

> TEMPERATURA > nº choques entre os portadores de carga > RESISTIVIDADE

$$\rho = \rho_0 \left[1 + \alpha \left(T - T_0 \right) \right]$$

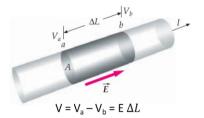
Tabela de resistividades - <u>1596295307 (768×1024)</u> (<u>scribdassets.com)</u>

MCE IM 2021-2022

14



RESISTÊNCIA E FORMA DO CONDUTOR



campo eléctrico uniforme

 $E = V / \Delta L$

$$J = \frac{I}{A} = \sigma E$$

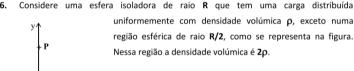
 $I = \sigma V A / \Delta L$

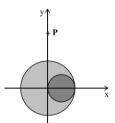
 $I = V A / \rho \Delta L$ $V = I \rho \Delta L / A$

Pela lei de Ohm, obtemos a expressão seguinte para a RESISTÊNCIA DO CONDUTOR

$$R = \rho \Delta L / A$$

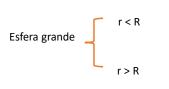
MCE_IM_2021-2022





- a) Calcule o campo elétrico em qualquer ponto do eixo xx. Considere as várias regiões onde o campo é diferente.
- b) Calcule o campo elétrico no ponto P do eixo yy, à distância 2R, do centro da esfera.

Usar o Princípio de Sobreposição depois de considerar 2 esferas separadas



LEI DE GAUSS

$$E_g. 4 \pi r^2 = \frac{1}{\varepsilon_0} \int_0^r \rho. 4\pi r^2 dr$$

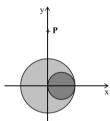
$$E_g. 4 \pi r^2 = \frac{1}{\varepsilon_0} \int_0^R \rho. 4\pi r^2 dr$$

MCE IM 2021-2022

16



16. Considere uma esfera isoladora de raio R que tem uma carga distribuída uniformemente com densidade volúmica ρ , exceto numa região esférica de raio R/2, como se representa na figura. Nessa região a densidade volúmica é 2ρ .



 a) Calcule o campo elétrico em qualquer ponto do eixo xx. Considere as várias regiões onde o campo é diferente.

b) Calcule o campo elétrico no ponto P do eixo
 yy, à distância 2R, do centro da esfera.

Esfera pequena $r \equiv r_{1}$

Usar o Princípio de Sobreposição depois de considerar 2 esferas separadas

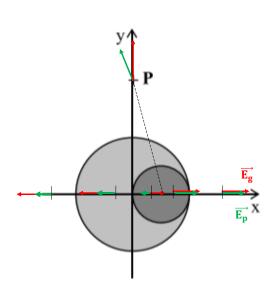
LEI DE GAUSS

 $E_g. 4 \pi r_1^2 = \frac{1}{\varepsilon_0} \int_0^{r_1} \rho. 4\pi r^2 dr$ $E_g. 4 \pi r_1^2 = \frac{1}{\varepsilon_0} \int_0^{R_1} \rho. 4\pi r^2 dr$

MCE_IM_2021-2022

1





Princípio de Sobreposição

Somar vectorialmente os contributos do campo eléctrico das duas esferas (em xx e no ponto P sobre o eixo dos yy

IAICE IIAI TAST-5055