

# Mecânica e Campo Eletromagnético

23 Nov 2021

Cap. 2 - Osciladores acoplados  
 Cap. 3 – Carga eléctrica. Lei de Coulomb.  
 Campo eléctrico. Diferença de potencial

- Exemplos

Isabel Malaquias  
[imalaquias@ua.pt](mailto:imalaquias@ua.pt)  
 Gab. 13.3.16

1

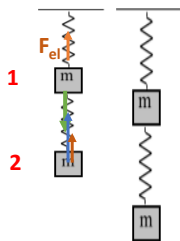
1

## Osciladores acoplados

16 Duas molas iguais de constante  $K_{\text{mola}}$  estão penduradas e ligadas a corpos de massa  $m$  como está representado na figura ao lado. Desprezando a massa das molas calcule:

- as frequências dos modos normais de oscilação do sistema.
- a relação das amplitudes de oscilação das massas nos dois modos normais de oscilação.

Nota: não é necessário considerar a aceleração da gravidade porque esta não tem influência na oscilação.



$$1 \quad F_1 = -k_1 x_1 + k_2 (x_2 - x_1)$$

$$m_1 \frac{d^2 x_1}{dt^2} = -k_1 x_1 + k_2 (x_2 - x_1)$$

$$2 \quad F_2 = -k_2 x_2 - k_2 (x_2 - x_1)$$

$$m_2 \frac{d^2 x_2}{dt^2} = -k_2 x_2 - k_2 (x_2 - x_1)$$

$$k_1 = k_2 = k$$

$$m_1 = m_2 = m$$

MCE\_IM\_2021-2022

2

## Osciladores acoplados

16 Duas molas iguais de constante  $K_{\text{mola}}$  estão penduradas e ligadas a corpos de massa  $m$  como está representado na figura ao lado. Desprezando a massa das molas calcule:

a) as frequências dos modos normais de oscilação do sistema.

$$1 \quad \frac{d^2 x_1}{dt^2} = -\frac{k}{m} x_1 - \frac{k}{m} (x_1 - x_2) \iff \frac{d^2 x_1}{dt^2} + \frac{k}{m} x_1 + \frac{k}{m} (x_1 - x_2) = 0$$

$$2 \quad \frac{d^2 x_2}{dt^2} = -\frac{k}{m} x_2 - \frac{k}{m} (x_2 - x_1) \iff \frac{d^2 x_2}{dt^2} + \frac{k}{m} x_2 + \frac{k}{m} (x_2 - x_1) = 0$$

**SOLUÇÕES POSSÍVEIS:**

$$x_1 = A \cos \omega t$$

$$x_2 = B \cos \omega t$$

Derivar 1 e 2 vezes  $x_1$  e  $x_2$  e substituir nas equações diferenciais

$$\begin{array}{l} 1 \quad -mA\omega^2 \cos \omega t + 2kA \cos \omega t - kB \cos \omega t = 0 \\ 2 \quad -mB\omega^2 \cos \omega t + 2kB \cos \omega t - kA \cos \omega t = 0 \end{array} \iff \begin{array}{l} -mA\omega^2 + 2kA - kB = 0 \\ -mB\omega^2 + 2kB - kA = 0 \end{array} \left\{ \begin{array}{l} A(2k - m\omega^2) - kB = 0 \\ -kA + B(2k - m\omega^2) = 0 \end{array} \right.$$

**ANÁLISE DAS SOLUÇÕES POSSÍVEIS**

$A = B = 0$  o que significaria que não havia oscilação.

Resolvendo o determinante, deveremos chegar a alguma conclusão

$$\iff \begin{bmatrix} 2k - m\omega^2 & -k \\ -k & k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

MCE\_IM\_2021-2022

3

$$\begin{bmatrix} 2k - m\omega^2 & -k \\ -k & k - m\omega^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$

$$(2k - m\omega^2)(k - m\omega^2) - k^2 = 0 \iff k^2 - 3km\omega^2 + m^2\omega^4 = 0$$

Usando a fórmula resolvente para equações de 2º grau, obtém-se

$$\omega_1^2 = \frac{3k + \sqrt{5}k}{2m}$$

$$\omega_2^2 = \frac{3k - \sqrt{5}k}{2m}$$

**FREQUÊNCIAS DOS  
MODOS NORMAIS DE  
VIBRAÇÃO DO SISTEMA**  
( $\omega_1$  e  $\omega_2$ )

MCE\_IM\_2021-2022

4

16. b) a relação das amplitudes de oscilação das massas nos dois modos normais de oscilação.

Tínhamos

$$\begin{cases} A(2k - m\omega^2) - kB = 0 \\ -kA + B(2k - m\omega^2) = 0 \end{cases}$$

Usando, por exemplo, a 1ª equação, tem-se:

$$A(2k - m\omega^2) - kB = 0$$

$$\omega_1^2 = \frac{3k + \sqrt{5}k}{2m}$$

$$\frac{A}{B} = \frac{2}{(1-\sqrt{5})} = -1,61 \quad \text{valor negativo} \rightarrow \text{oposição de fase}$$

$$\omega_2^2 = \frac{3k - \sqrt{5}k}{2m}$$

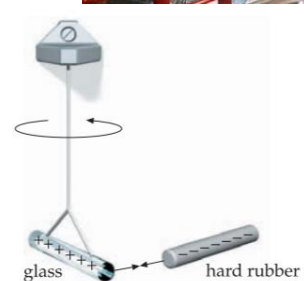
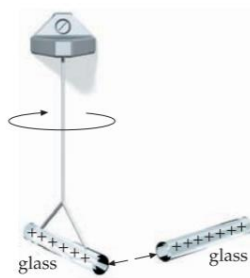
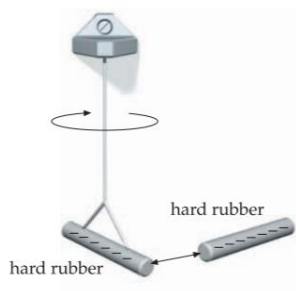
$$\frac{A}{B} = \frac{2}{(1+\sqrt{5})} = 0,61 \quad \text{valor positivo} \rightarrow \text{em fase}$$

MCE\_IM\_2021-2022

5

## Cap. 3 – Carga eléctrica. Lei de Coulomb. Campo eléctrico. Diferença de potencial

Noção de carga eléctrica



MCE\_IM\_2021-2022

6

6

## Cap. 3 – Carga eléctrica. Lei de Coulomb. Campo eléctrico. Diferença de potencial

### Propriedades importantes da carga eléctrica:

**CONSERVAÇÃO DA CARGA** - não é possível criar ou destruir carga eléctrica, apenas transferi-la.

Num sistema isolado, a carga total permanece constante.

É possível criar ou destruir partículas em colisões com energias muito altas, mas, sempre que se cria ou destrói uma partícula com carga, também se cria ou destrói a sua antipartícula, com carga igual e oposta.

**QUANTIFICAÇÃO DA CARGA** – qualquer carga eléctrica é sempre um múltiplo inteiro da carga elementar  $e$ :

$$e = 1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C (coulomb)}$$

**INVARIÂNCIA DA CARGA** – o valor da carga é o mesmo quer esteja em repouso quer esteja em movimento

**PRINCÍPIO DA SOBREPOSIÇÃO** - a acção de um conjunto de cargas é igual à soma da acção individual de cada uma das cargas

MCE\_IM\_2021-2022

7

7

### Lei de Coulomb

Força electrostática ou de Coulomb entre 2 cargas eléctricas estacionárias  $q_1$  e  $q_2$

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r^2} \hat{r}$$

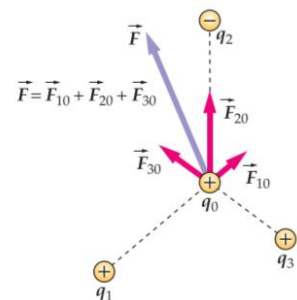
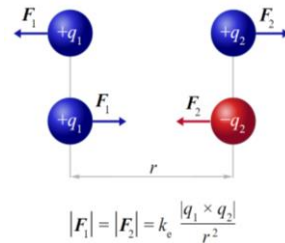
$$\epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \text{ farad/metro (F.m}^{-1}\text{)}$$

é a **PERMITIVIDADE** no vazio

Para  $n$  cargas no espaços, a força resultante sobre a carga  $Q$  será o resultado de somar todos os valores, i. é,

$$\vec{F} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r^2} \hat{r}$$

MCE\_IM\_2021-2022



8

## Campo eléctrico $\vec{E}$

Uma carga eléctrica  $Q$  modifica o espaço à sua volta, produzindo um CAMPO ELÉCTRICO  $\vec{E}$  à sua volta.

O campo eléctrico  $\vec{E}$  produzido pela carga  $Q$  no ponto  $P$  define-se como a força que actua na carga de prova, dividida pelo valor da carga de prova

$$\frac{\vec{F}}{q_0} = \vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$

O campo eléctrico em qualquer ponto  $P$  **pode ser medido** por meio de uma **carga de prova,  $q_0$**  (positiva) colocada nas suas imediações.

O **campo eléctrico** resultante de um conjunto  **$n$  de cargas**, num ponto do espaço, será dado por

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r^2} \hat{r}$$

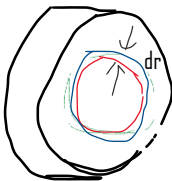
Para uma **DISTRIBUIÇÃO CONTÍNUA DE CARGA**, tem-se

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \hat{r}$$

MCE\_IM\_2021-2022

9

3. Um disco de raio  $R$  tem uma densidade de carga dada por  $\sigma = 3r$ . Calcule a carga total do disco.



$$\sigma = \frac{dQ}{dS}$$

$dS$  é um elemento de superfície

$$dS = 2\pi r \, dr$$

$$Q = \int_0^R \sigma \, 2\pi r \, dr$$

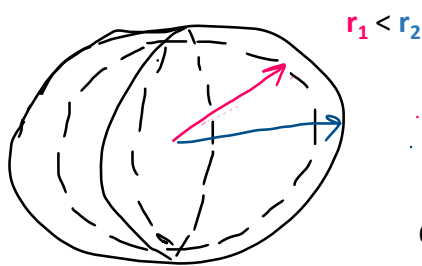
$$Q = 2\pi R^3 \text{ coulomb (C)}$$

$$Q = \int_0^R 3r \, 2\pi r \, dr$$

MCE\_IM\_2021-2022

10

4. Uma coroa esférica de raios  $r_1$  e  $r_2$  ( $r_1 < r_2$ ) tem uma densidade de carga que é inversamente proporcional ao raio. Sabendo que a carga total da coroa é  $Q$ , obtenha uma expressão para a densidade de carga.



$$r_1 < r_2$$

$$dQ = \rho dV = \rho 4 \pi r^2 dr$$

$$\rho = \text{constante} \cdot \frac{1}{r}$$

$$\rho = k \frac{1}{r}$$

$$Q = \int_{r_1}^{r_2} k \frac{1}{r} 4 \pi r^2 dr$$

$$Q = 2 \pi k (r_2^2 - r_1^2)$$

$$k = \frac{Q}{2 \pi (r_2^2 - r_1^2)}$$

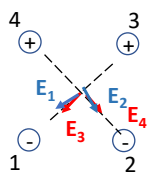
$$\rho = \frac{Q}{2 \pi (r_2^2 - r_1^2)} \cdot \frac{1}{r} \quad (\text{S.I.})$$

MCE\_IM\_2021-2022

11

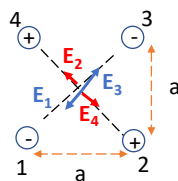
5. Quatro cargas  $+q, +q, -q, -q$  estão colocadas nos vértices dum quadrado de lado  $a$ .

- a) Determine, para os dois casos de distribuição das cargas, o campo elétrico e o potencial no centro do quadrado.

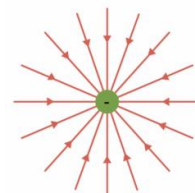
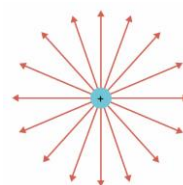


$$\vec{E}_{total} \neq 0$$

$$\vec{E}_{total} = -\frac{q \sqrt{2}}{\pi \epsilon_0 a^2} \hat{j}$$



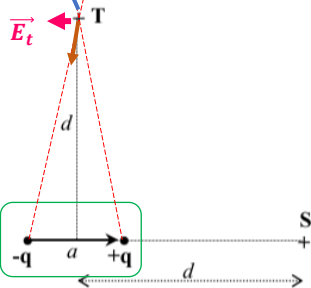
$$\vec{E}_{total} = 0$$



MCE\_IM\_2021-2022

12

6. Duas cargas iguais e de sinais contrários, com uma distância constante entre si constituem um dipolo (ver figura).



DIPOLO  
ELÉCTRICO

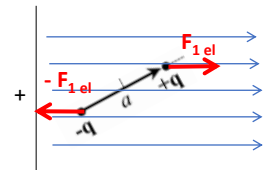
$\vec{\tau} = \text{MOMENTO DE FORÇA}$

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$$

$$\vec{M} = q \vec{a} \times \left[ \frac{\vec{F}}{q} \right] \vec{E}$$

MCE\_IM\_2021-2022

- Mostre que o campo elétrico em **S** é paralelo ao vetor  $\vec{a}$ , e em **T** tem o sentido contrário.
- Determine o campo elétrico em **T** e em **S**, fazendo aproximações adequadas ( $d \gg a$ ). Introduza no resultado o vector momento dipolar elétrico,  $\vec{P} = q\vec{a}$
- Mostre que um dipolo colocado num campo elétrico uniforme  $\vec{E}$  fica sujeito a um binário cujo momento é dado por  $\vec{M} = \vec{P} \times \vec{E}$ .



exemplo de **BINÁRIO  
DE FORÇAS** que origina  
rotação

13