# MEFT - Programação

# 1º Ano - 1º Semestre de 2016/2017

# Trabalhos Finais (07/12/2016)

#### Para a realização dos trabalhos tenha em conta os seguintes pontos:

- Os trabalhos finais são realizados em grupo e serão sujeitos a uma discussão final. Cada grupo deve escolher um único trabalho.
- Todos os trabalhos realizados devem ser escritos em C em ambiente de janelas:
- Para construir a(s) janela(s) a utilizar no programa deve ser usada uma das bibliotecas descritas durante esta cadeira (GTK+ ou Allegro);
- Os parâmetros, bem como as ordens de execução, para a realização dos objectivos do trabalho devem poder ser dados, em tempo real, a partir das janelas de execução do programa;
- As escalas dos eixos, sempre que tal se justifique, devem poder ser alteradas a partir da janela.
- Deverão existir, sempre que tal se justifique, botões que permitam parar, continuar e recomeçar as representações gráficas.
- Concluído um gráfico, o utilizador deve ter possibilidade de optar por sobrepor um novo gráfico (quando isso tiver cabimento) ao já existente ou fazer um novo desde o início. Deverá ainda ser possível dar a ordem de limpar um gráfico já existente.
- Ao iniciar-se o programa, devem estar introduzidos os valores que permitam executar uma demonstração.
- Os cálculos efectuados para as representações gráficas deverão resultar da resolução numérica da(s) equação(ões) diferencial(is) e não a partir de soluções gerais conhecidas.
- No que respeita às dimensões do sistema, estas deverão ser implicitamente definidas internamente pelo programa de modo a ele se ajustar correctamente às dimensões do ecrã.
- Os trabalhos realizados deverão ainda ser acompanhados por um pequeno texto explicativo (uma ou duas páginas) escrito em TeX ou em LaTeX.

# MEFT - Programação

# 1º Ano - 1º Semestre de 2016/2017

## Trabalhos Finais (07/12/2016)

#### 1. Campo eléctrico produzido por N cargas

Pretende-se criar um programa que mostre no ecran N cargas eléctricas bem como pequenos vectores, sobre uma quadrícula, que representem o campo eléctrico criado por aquelas cargas no espaço envolvente.

Na figura ao lado apresenta-se um exemplo em que se representam a direcção e o sentido do campo eléctrico gerado por uma carga eléctrica positiva.

O programa deverá permitir alterar, em tempo real, o número de cargas (criar ou apagar), as suas posições e os seus valores. A situação sem cargas eléctricas deve ser permitida pelo programa.

Deverá ainda existir uma opção em que se escolhe o número de cargas e o programa gera aleatóriamente os seus valores e posições.

O programa deverá ter uma opção em o campo eléctrico é representado com a sua direcção, sentido e valor e outra em que é apresentado com um valor fixo, mostrando assim apenas a direcção e o sentido.

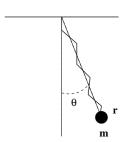
Nota: O campo eléctrico deverá ser sempre apresentado e actualizado à medida que se acrescentam (ou diminuem) cargas, bem como durante o seu deslocamente ou alteração de valor.

#### 2. Pêndulo com mola sujeito à força da gravidade

Pretende-se com este trabalho mostrar o movimento de uma massa m suspensa por uma mola sob a acção do campo da gravidade (ver figura ao lado). Despreze a massa da mola.

A massa (m), a constante da mola (K), o comprimento  $(\ell)$  bem como as condições iniciais do problema  $(r_o, \dot{r}_o, \theta \in \dot{\theta}_o)$  devem poder ser atribuídas e alteradas durante a execução do programa.

Quando o programa começa devem estar desde logo atribuídos valores para que se possa visualizar um exemplo demonstrativo do movimento.



Derevá ser possível visualizar, em tempo real, um gráfico que mostre o valor de 'r' ou de ' $\theta$ ' em função do tempo ou a relação entre 'r' e ' $\theta$ '.

O programa deve ainda disponibilizar uma opção que permita ao utilizador visualizar a trajectória da massa 'm' durante algum tempo.

# MEFT - Programação

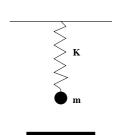
# 1º Ano - 1º Semestre de 2016/2017

## Trabalhos Finais (07/12/2016)

#### 3. Oscilador forçado sujeito à gravidade e que bate numa plataforma

Pretende-se com este trabalho mostrar o movimento de uma massa m presa por uma mola de constante K que se encontra sujeita à acção da gravidade, que é actuada por uma força exterior periódica e que bate numa plataforma fixa (ver figura ao lado). Despreze a massa da mola e admita como elástico o choque da massa m com a plataforma que pode ser considerada como tendo uma massa infinita em comparação com m. Admita ainda que se pode considerar como instantâneo o choque entra a massa m e a plataforma.

A massa (m), a constante da mola (K), o seu comprimento natural  $(\ell)$ , o coeficiente de amortecimento  $(\lambda)$ , a amplitude da força exterior  $(F_o)$ , a frequência exterior  $(\omega_f)$ , bem como as condições iniciais do problema  $(x_o, v_o)$  devem poder ser atribuídas e alteradas durante a execução do programa.



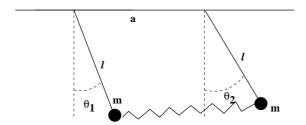
Quando o programa começa devem estar desde logo atribuídos valores para que se possa visualizar um exemplo demonstrativo do movimento.

Deverá ser possível visualizar, em tempo real, um gráfico que mostre o valor de r ou de r em função do tempo ou ainda a relação entre r e r e r.

Deverá permitir situações em que a força exterior e/ou força de atrito seja nulas.

#### 4. Dois pêndulos ligados por uma mola

Pretende-se com este trabalho mostrar o movimento de um sistema constituído por dois pêndulos de comprimento ' $\ell$ ' e massas 'm' ligados por uma mola de constante 'K' de comprimento natural igual à distância entre os pontos de suspensão dos pêndulos (ver figura abaixo). Despreze as massas dos pêndulos e da mola.



A massa dos pêndulos (m), os seus comprimentos  $(\ell)$ , a constante da mola (K) e a distância entre os pontos de suspensão dos pêndulos (a), bem como as condições iniciais do problema (posições e velocidades iniciais das massas) devem poder ser atribuídos e alterados durante a execução do programa.

Quando o programa começa devem estar desde logo atribuídos valores para que se possa visualizar um exemplo demonstrativo do movimento.

Deverá poder-se visualizar simultaneamente os gráficos dos ângulos formados pelas duas massas com a respectiva posição de equilíbrio. Deverá ainda existir uma opção que permita, em vez dos ângulos, visualizar as respectivas velocidades angulares.

#### 2. Pêndulo com mola sujeito à força da gravidade

Para a obtenção das equações diferenciais do movimento o modo mais simples é recorrer às equações de Lagrange. Assim, tem-se para a energia cinética e para a energia potencial, em coordenadas polares:

$$\begin{split} T &= \frac{1}{2} \, m \, (\dot{r}^2 + r^2 \, \dot{\theta}^2) \\ V &= - m \, g \, r \cos(\theta) + \frac{1}{2} \, K \, (\ell - r)^2 \end{split}$$

em que o "0" do potencial gravítico se colocou no ponto de suspensão.

$$L = T - V = \frac{1}{2} m (\dot{r}^2 + r^2 \dot{\theta}^2) + m g r \cos(\theta) - \frac{1}{2} K (\ell - r)^2$$

A partir das equações de Lagrange

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} - \frac{\partial L}{\partial r} = 0$$

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0$$

Calculando das respectivas derivadas, tem-se para 'r':

$$\begin{array}{ll} \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} = m \, \dot{r} & \Longrightarrow & \frac{d}{dt} \, \frac{\partial L}{\partial \dot{r}} = m \, \ddot{r} \\ \\ \frac{\partial L}{\partial r} = + K \left( \ell - r \right) + m \, g \cos(\theta) + m \, r \, \dot{\theta}^2 \end{array}$$

substituindo na equação de Lagrange

$$m\ddot{r} + K(r - \ell) - mg\cos(\theta) - mr\dot{\theta}^2 = 0$$
  
$$\ddot{r} + \frac{K}{m}(r - \ell) - g\cos(\theta) - r\dot{\theta}^2 = 0$$

e para ' $\theta$ ':

$$\begin{array}{ll} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = m \, r^2 \, \dot{\theta} & \Longrightarrow & \frac{d}{dt} \, \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = 2 \, m \, r \, \dot{r} \, \dot{\theta} + m \, r^2 \, \ddot{\theta} \\ \frac{\partial L}{\partial \theta} = -m \, g \, r \, sin(\theta) & \end{array}$$

substituindo na equação de Lagrange

$$2 m r \dot{r} \dot{\theta} + m r^2 \ddot{\theta} + m g r \sin(\theta) = 0$$
$$\ddot{\theta} + \frac{2 \dot{r} \dot{\theta}}{r} + \frac{g}{r} \sin(\theta) = 0$$

Assim, as equações do movimento são:

$$\ddot{r} = -\frac{K}{m}(r - \ell) + g\cos(\theta) + r\dot{\theta}^{2}$$
$$\ddot{\theta} = -\frac{2\dot{r}\dot{\theta}}{r} - \frac{g}{r}\sin(\theta)$$

#### 3. Oscilador forçado sujeito à gravidade e que bate numa plataforma

Num oscilador forçado com atrito sujeito à acção da gravidade, a massa 'm' está sujeita às seguintes forças (força da mola  $(F_m)$ , força de atrito  $(F_a)$ , força da gravidade  $(F_q)$  e força exterior periódica  $(F_e)$ ):

$$F = F_m + F_a + F_q + F_e = -K(x - \ell) - mg - \beta v - F_o \cos(\omega_f t)$$

Assim, vem para a equação do movimento:

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = -K(x - \ell) - \beta \frac{dx}{dt} - mg - F_o \cos(\omega_f t)$$

Divindindo pela massa,

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{K}{m}(x-\ell) - \frac{\beta}{m}\frac{dx}{dt} - g - \frac{F_o}{m}\cos(\omega_f t)$$

e designando por:

$$\omega_o^2 = \frac{K}{m}$$
  $\lambda = \frac{\beta}{2m}$   $a_o = \frac{F_o}{m}$ 

tem-se:

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega_o^2 (x - \ell) - 2\lambda \frac{dx}{dt} - g - a_o \cos(\omega_f t)$$

Para a colisão entra a massa 'm' e a plataforma, uma vez que diz para considerar a massa da plataforma muito grande  $(\infty)$ , a velocidade da massa 'm' após o choque com a plataforma é igual a menos a velocidade antes do choque (ver Apêndice – Colisão frontal de duas massas).

#### 4. Dois pêndulos ligados por uma mola

Este sistema tem dois graus de liberdade. Vão aqui usar-se como coordenadas os ângulos que os pêndulos fazer com a posição de equilíbrio ( $\theta_1$  e  $\theta_2$ ). Comecemos por escrever as suas posições e velocidades em coordenas cartesianas em que se toma para origem o ponto em que pêndulo 1 fixo:

$$\begin{cases} x_1 &= \ell \sin(\theta_1) \\ y_1 &= \ell \left(1 - \cos(\theta_1)\right) \end{cases} \qquad \begin{cases} x_2 &= a + \ell \sin(\theta_2) \\ y_2 &= \ell \left(1 - \cos(\theta_2)\right) \end{cases}$$
$$\begin{cases} v_{x_1} &= \ell \cos(\theta_1) \,\dot{\theta}_1 \\ v_{y_1} &= \ell \sin(\theta_1) \,\dot{\theta}_1 \end{cases} \qquad \begin{cases} v_{x_2} &= \ell \cos(\theta_2) \,\dot{\theta}_2 \\ v_{y_2} &= \ell \sin(\theta_2) \,\dot{\theta}_2 \end{cases}$$

Tem-se para a energia cinética e para a energia potencial:

$$T = \frac{1}{2} m \ell^2 \dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2} m \ell^2 \dot{\theta}_2^2$$

$$V = m g \ell (1 - \cos(\theta_1)) + m g \ell (1 - \cos(\theta_2)) + \frac{1}{2} K ((x_2 - x_1) - a)^2$$

$$V = m g \ell (2 - \cos(\theta_1) - \cos(\theta_2)) + \frac{1}{2} K \ell^2 (\sin(\theta_2) - \sin(\theta_1))^2$$

Assim, o Lagrangeano do sistema é:

$$L = \frac{1}{2} m \ell^2 (\dot{\theta}_1^2 + \dot{\theta}_2^2) - m g \ell (2 - \cos(\theta_1) - \cos(\theta_2)) - \frac{1}{2} K \ell^2 (\sin(\theta_2) - \sin(\theta_1))^2$$

A partir das equações de Lagrange

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} - \frac{\partial L}{\partial \theta_1} = 0 \qquad \qquad \frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} - \frac{\partial L}{\partial \theta_2} = 0$$

calculando das respectivas derivadas, tem-se para  $\theta_1$ :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} = m \, \ell^2 \, \dot{\theta}_1 \qquad \Longrightarrow \qquad \frac{d}{dt} \, \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} = m \, \ell^2 \, \ddot{\theta}_1$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta_1} = -m \, \ell \, g \sin(\theta_1) + K \, \ell^2 \left( \sin(\theta_2) - \sin(\theta_1) \right) \cos(\theta_1)$$

substituindo na equação de Lagrange

$$m \ell^2 \ddot{\theta}_1 = -m \ell g \sin(\theta_1) + K \ell^2 \left( \sin(\theta_2) - \sin(\theta_1) \right) \cos(\theta_1)$$
  
$$\ddot{\theta}_1 = -\frac{g}{\ell} \sin(\theta_1) + \frac{K}{m} \left( \sin(\theta_2) - \sin(\theta_1) \right) \cos(\theta_1)$$

e para  $\theta_2$ :

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} = m \, \ell^2 \, \dot{\theta}_2 \qquad \Longrightarrow \qquad \frac{d}{dt} \, \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} = m \, \ell^2 \, \ddot{\theta}_2$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta_2} = -m \, \ell \, g \sin(\theta_2) - K \, \ell^2 \left( \sin(\theta_2) - \sin(\theta_1) \right) \cos(\theta_2)$$

substituindo na equação de Lagrange

$$m \ell^2 \ddot{\theta}_2 = -m \ell g \sin(\theta_2) - K \ell^2 \left( \sin(\theta_2) - \sin(\theta_1) \right) \cos(\theta_2)$$
  
$$\ddot{\theta}_2 = -\frac{g}{\ell} \sin(\theta_2) - \frac{K}{m} \left( \sin(\theta_2) - \sin(\theta_1) \right) \cos(\theta_2)$$

Assim, as equações do movimento são:

$$\ddot{\theta}_1 = -\frac{g}{\ell}\sin(\theta_1) + \frac{K}{m}\left(\sin(\theta_2) - \sin(\theta_1)\right)\cos(\theta_1)$$
  
$$\ddot{\theta}_2 = -\frac{g}{\ell}\sin(\theta_2) - \frac{K}{m}\left(\sin(\theta_2) - \sin(\theta_1)\right)\cos(\theta_2)$$

### **Apêndice**

### Colisão frontal de duas massas

Seja a colisão frontal de uma massa ' $m_1$ ' com velocidade ' $v_1$ ' com uma massa ' $m_2$ ' em repouso ( $v_2 = 0$ ). Designando por ' $u_1$ ' e ' $u_2$ ' as velocidades depois do choque, tem-se, para as equações de conservação do momento linear e da energia cinética:

$$\begin{cases} m_1 v_1 &= m_1 u_1 + m_2 u_2 \\ \frac{1}{2} m_1 v_1^2 &= \frac{1}{2} m_1 u_1^2 + \frac{1}{2} m_2 u_2^2 \end{cases}$$

Dividindo por  $m_1$  e fazendo  $\rho=m_2/m_1$ , tem-se

$$\begin{cases} v_1 = u_1 + \rho u_2 \\ v_1^2 = u_1^2 + \rho u_2^2 \end{cases}$$

Substituindo o  $u_1$  obtido na segunda na primeira equação, tem-se:

$$v_1^2 = (v_1 - \rho u_2)^2 + \rho u_2^2 = v_1^2 + \rho^2 u_2^2 - 2\rho v_1 u_2 + \rho u_2^2$$

ou seja:

$$\rho u_2 \left( \rho u_2 - 2 v_1 + u_2 \right) = 0$$

O que tem duas soluções. Para a primeira  $(u_2 = 0)$ , tem-se:

$$\begin{cases} u_1 &= v_1 \\ u_2 &= 0 \end{cases}$$

que corresponde à situação em não houve colisão.

Para a segunda  $(\rho u_2 - 2 v_1 + u_2 = 0)$ , tem-se

$$\rho u_2 - 2 v_1 + u_2 = 0 \implies (1 - \rho) u_2 = 2 v_1 \implies u_2 = \frac{2}{1 + \rho} v_1$$

$$v_1 = u_1 + \frac{2\rho}{1 + \rho} v_1 \implies u_1 = \frac{1 - \rho}{1 + \rho} v_1$$

Assim, a solução em que há colisão é:

$$\begin{cases} u_1 &= \frac{1-\rho}{1+\rho} v_1 \\ u_2 &= \frac{2}{1+\rho} v_1 \end{cases}$$

Com base nesta solução podem estudar-se algumas situações especiais:

1. Duas massas iguais ( $\rho = 1$ ):

$$\begin{cases} u_1 &= 0 \\ u_2 &= v_1 \end{cases}$$

2.  $(m_2 \gg m_1 \implies \rho \to \infty)$ :

$$\begin{cases} u_1 &= -v_1 \\ u_2 &= 0 \end{cases}$$

3.  $(m_2 \ll m_1 \implies \rho \to 0)$ :

$$\begin{cases} u_1 &= v_1 \\ u_2 &= 2v_1 \end{cases}$$