# Universidade Federal de Alagoas - UFAL Centro de Tecnologia - CTEC Programa de Pós-Graduação em Engenharia Civil - PPGEC

#### Dinâmica de estruturas

## Lista de exercícios 3

Weverton Marques da Silva 28 de janeiro de 2019

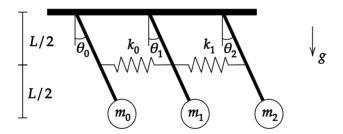
## Questão 1: Equação de movimento

Definir um exemplo com mais de dois graus de liberdade e obter a equação de movimento utilizando os dois métodos abaixo

- Método direto
- Princípio de Hamilton

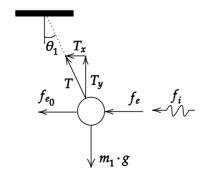
## Solução

O exemplo escolhido é baseado no exercício 8.9 livro do Craig <sup>1</sup> (https://www.amazon.com/Fundamentals-Structural-Dynamics-Roy-Craig/dp/0471430447):



#### Método direto

Vamos montrar a equação de equilíbrio para o grau de  $\theta_1$  já que os outros podem ser considerados casos particulares dele. Para esta massa temos o seguinte diagrama de corpo livre:



As manipulações algébricas a seguir serão realizadas usando a biblioteca de Matemática simbólica <a href="SymPy">SymPy</a> (<a href="https://www.sympy.org/en/index.html">https://www.sympy.org/en/index.html</a>).

```
In [1]: from sympy import *
   interactive.printing.init_printing(use_unicode=True)
   m = symbols("m0, m1, m2") # Massas
   k = symbols("k0, k1") # Constantes elásticas
   L, g = symbols("L, g", positive=True) # Constantes do problema
   fe0, fe1, Tx, fi, t = symbols("fe_0, fe_1, T_x, f_i, t") # Símbolos auxiliares
   theta = symbols("theta0, theta1, theta2", cls=Function) # Função dos d.o.f. no
   tempo
   eq = {}
```

Considerando o sentido positivo dos  $\theta$ 's como anti-horário, vamos definir valor das forças:

```
In [2]: i = 1
    fe0 = k[0] * (L/2) * sin(theta[i](t))
    fe1 = k[1] * (L/2) * sin(theta[i](t))
    Tx = m[i] * g * sin(theta[i](t))
    fi = m[i] * (theta[i](t) * L).diff(t, t)
```

Assim, temos como equação de equilíbrio na direção horizontal:

In [3]: 
$$\frac{\text{eq[i]} = \text{Eq(fi} + \text{Tx} + \text{fe0} + \text{fe1, 0); display(eq[i])}}{\frac{Lk_0\sin\left(\theta_1(t)\right)}{2} + \frac{Lk_1\sin\left(\theta_1(t)\right)}{2} + Lm_1\frac{d^2}{dt^2}\theta_1(t) + gm_1\sin\left(\theta_1(t)\right) = 0}$$

Colocando todos os membros do mesmo lado da equação e fazendo a aproximação  $\sin(\theta) \approx \theta$ , então, podemos simplificar a equação:

In [4]: 
$$oxed{ egin{array}{ll} {
m eq[i] = eq[i].subs(sin(theta[i](t)), theta[i](t)); display(eq[i]) } } \ & rac{Lk_0 heta_1(t)}{2} + rac{Lk_1 heta_1(t)}{2} + Lm_1rac{d^2}{dt^2} heta_1(t) + gm_1 heta_1(t) = 0 \ \end{array} }$$

De forma análoga para as masssas  $m_0$  e  $m_2$ :

```
In [5]: i = 0
    fe0 = k[0] * L/2 * theta[i](t)
    fe1 = 0
    Tx = m[i] * g * theta[i](t)
    fi = m[i] * (theta[i](t) * L).diff(t, t)
    eq[i] = Eq(fi + Tx + fe0 + fe1, 0)
```

$$rac{Lk_0 heta_0(t)}{2}+Lm_0rac{d^2}{dt^2} heta_0(t)+gm_0 heta_0(t)=0$$

$$rac{Lk_1 heta_2(t)}{2}+Lm_2rac{d^2}{dt^2} heta_2(t)+gm_2 heta_2(t)=0$$

### Princípio de Hamilton

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial T}{\partial \dot{q}} - \frac{\partial T}{\partial q} + \frac{\partial U}{\partial \dot{q}} - Q = 0$$

$$ullet$$
 Parcela  $rac{d}{dt}rac{\partial T_i}{\partial v_i}$  :

Sendo 
$$T_i=\dfrac{m_iv_i^2}{2}\Rightarrow\dfrac{\partial T_i}{\partial v_i}=m_iv_i$$
. Assumindo  $\theta_i$  pequeno,  $v_i=L\dfrac{d}{dt}\theta_i(t)$ , assim temos  $\dfrac{\partial T_i}{\partial v_i}=m_iL\dfrac{d}{dt}\theta_i(t)$ :

E consequentemente  $\dfrac{d}{dt}\dfrac{\partial T_i}{\partial v_i}$  :

• Parcela 
$$rac{\partial T_i}{\partial heta_i} = 0$$

• Energia potencial (elásica):  $U_i=rac{K_i\cdot x_i^2}{2}\Rightarrowrac{\partial U_i}{\partial x_i}=K_i\cdot x_i$ , e assumindo  $x_i=(L/2)\cdot heta_i(t)$ , e K definido como:

Trabalho das formas não conservativas:  $\delta W c_i = (-m_i \cdot g \cdot \theta_i) \delta u \Rightarrow Q_i = -m_i \cdot g \cdot \theta_i$ 

In [14]: 
$$\begin{bmatrix} \mathbf{Q} = [-(\mathbf{m}[\mathbf{i}] \ ^* \ \mathbf{g} \ ^* \ \text{theta}[\mathbf{i}](\mathbf{t})) \ \text{for i in } \text{range}(\text{len}(\text{theta}))] \\ \\ \text{Out}[14]: \begin{bmatrix} -gm_0\theta_0(t), & -gm_1\theta_1(t), & -gm_2\theta_2(t)] \end{bmatrix}$$

Armando as equações para cada grau de liberdade, temos:

## Questão 2: Resposta no tempo

Para as equações de movimento obtidas no exemplo anterior obter a solução no tempo utilizando os dois métodos abaixo. Neste exemplo devem ser definidos três tipos de excitação: *impulsivas*, *quase estáticas e harmônicas*. Fazer uma análise comparativa de desempenho dos algoritmos para cada tipo de excitação.

- · Superposição modal
- Integração temporal: Algoritmo da diferença central e de Newmark

## Solução

Com base nas equações encontrada na questão 1, podemos definir as montar as matrizes de massa, rigidez, e amortecimento do problema:

$$egin{bmatrix} egin{bmatrix} L & 0 & 0 & L m_2 \end{bmatrix} \ egin{bmatrix} rac{L k_0}{2} + g m_0 & 0 & 0 \ 0 & rac{L (k_0 + k_1)}{2} + g m_1 & 0 \ 0 & 0 & rac{L k_1}{2} + g m_2 \end{bmatrix}$$

Atribuindo valores, temos:

```
In [21]: import numpy as np
import scipy.linalg as la

# Convertendo as matrizes simbólicas do sympy em numpy.array
M = np.array(M_sym).astype(np.float64)
K = np.array(K_sym).astype(np.float64)
C = np.array(C_sym).astype(np.float64)
# Frequência máxima e dt crítico
freq = np.sqrt(la.eigh(K, M)[0])
fmax = max(freq)
fmin = min(freq)
def summary():
    print(f"Frequência natural máxima: {fmax:.4g} Hz")
    print(f"Frequência natural mínima: {fmin:.4g} Hz")
    print(f"Maior Período: {2*np.pi / fmin:.4g} s")
    print(f"Menor Período: {2*np.pi / fmax:.4g} s")
```

In [22]: summary()

Frequência natural máxima: 4.452 Hz Frequência natural mínima: 3.849 Hz Maior Período: 1.632 s Menor Período: 1.411 s

#### Carga harmônica

Uma vez que a frequência natural da estrutura é 4.452 Hz, então vamos adotar uma carga com frequência 5 hz, isto é, omega = 5. Vamos também definir as condições iniciais do problema:

```
In [23]: from python.load_cases import *
          from python.numeric_solutions import diferencacentral, newmark_linear
          # Condições iniciais do problema
          u0 = np.array([0, 0, 0])
          v0 = np.array([0, 0, 0])
          fo = np.array([10, 15, 20])
          # Tempo de simulação-(s)
          sim time = 20
          # Número de incrementos de tempo
          num steps = 500
          # Incremento de tempo crítico
          dtcr = 2 * np.pi / fmax
          dt = (sim_time * dtcr / num_steps) / 2 # dtcr / 10
          omega = 5 # Frquência da carga
          carga_harmonica = Harmonic(fo, omega)
          resposta = carga_harmonica.response
          load = carga_harmonica.load
          print(f"Relação dt/dt crítico: {dt/dtcr:.1%}")
```

Relação dt/dt crítico: 2.0%

Vamos agora, medir o tempo gasto por cada algorítmo:

superposição modal:

• Diferença central:

```
In [25]: %timeit diferencacentral(M, C, K, load, u0, v0, sim_time, dt)

59.6 ms ± 983 µs per loop (mean ± std. dev. of 7 runs, 10 loops each)
```

• Newmar (linear):

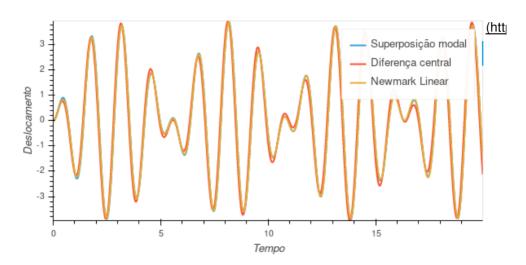
Agora, vamos visualizar as resposta de cada algorítmo para o grau de liberdade 1, por exemplo:

```
In [27]: import holoviews as hv
          from IPython.display import HTML, display
          hv.extension("bokeh")
          def grafico(resposta_modal, resposta_df, resposta_nl, dof):
              import holoviews as hv
              hv.extension("bokeh")
              dof = 2
              sm_plot = hv.Curve((resposta_modal[0], resposta_modal[1][dof]), "Tempo", "D
          eslocamento", label=f"Superposição modal")
              dc_plot = hv.Curve((resposta_df[0], resposta_df[1][dof]), "Tempo", "Desloca
          mento", label=f"Diferença central")
              nm_plot = hv.Curve((resposta_nl[0], resposta_nl[1][dof]), "Tempo", "Desloca
          mento", label=f"Newmark Linear")
              layout = (sm_plot * dc_plot * nm_plot).opts(height=300, width=600)
              hv.save(layout, filename="carga_rampa.html")
              return HTML(open("carga_rampa.html", "r").read())
```



```
In [28]: resposta_modal = carga_harmonica.modal_superposition(M, C, K, u0, v0, fo, sim_t
ime, num_steps)
resposta_df = diferencacentral(M, C, K, load, u0, v0, sim_time, dt)
resposta_nl = newmark_linear(M, C, K, load, u0, v0, sim_time, dt, 1/2, 1/4)
display(grafico(resposta_modal, resposta_df, resposta_nl, dof=1))
```





#### Carga impulsiva (pulso retangular não amortecido)

Uma vez que maior período da estrutura está entorno 1,6 s, então vamos adotar uma carga com tempo de duração em torno de 1,1 vezes o crítico (td = 1.1\*dtcr). E vamos também definir as condições iniciais do problema:

```
In [29]: from python.load_cases import Impulsive
          # Condições iniciais do problema
          u0 = np.array([0, 0, 0])
          v0 = np.array([0, 0, 0])
          fo = np.array([10, 15, 20])
          # Tempo de simulacao (s)
          sim time = 10
          # Número de incrementos de tempo
          num\_steps = 500
          # Incremento de tempo crítico
          dtcr = 2 * np.pi / fmax
          # dt = (sim_time * dtcr / num_steps) / 3
          dt = dtcr / 100
          td = dtcr * 1.1 # Tempo de duração do pulso.
          carga_impulsiva = Impulsive(fo, td)
          load = carga_impulsiva.load
          print(f"Relação dt/dt crítico: {dt/dtcr*100:.5g}%")
```

Relação dt/dt crítico: 1%

Vamos agora, medir o tempo gasto por cada algorítmo:

• superposição modal:

```
In [30]: \frac{\text{Mtimeit carga_impulsiva.modal\_superposition(M, K, u0, fo, sim_time, num_steps)}}{762 \ \mu s \ \pm \ 18.6 \ \mu s \ per \ loop \ (mean \ \pm \ std. \ dev. \ of \ 7 \ runs, \ 1000 \ loops \ each)}
```

• Diferença central:

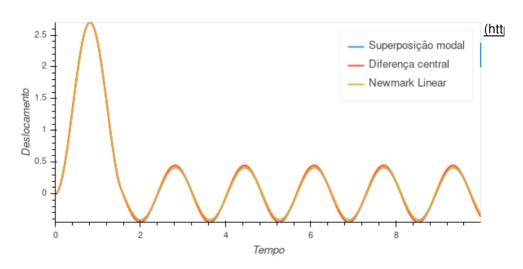
```
In [31]: %timeit diferencacentral(M, C, K, load, u0, v0, sim_time, dt)
58.6 ms ± 483 µs per loop (mean ± std. dev. of 7 runs, 10 loops each)
```

• Newmar (linear):

In [32]: 
$$\%$$
timeit newmark\_linear(M, C, K, load, u0, v0, sim\_time, dt, 1/2, 1/4) 75.3 ms  $\pm$  475  $\mu$ s per loop (mean  $\pm$  std. dev. of 7 runs, 10 loops each)

Agora, vamos visualizar as resposta de cada algorítmo para o grau de liberdade 1, por exemplo:





#### Carga rampa (quase-estática)

Uma vez que maior período da estrutura está entorno 1,6 s, então vamos adotar uma carga com tempo de rampa de 10 vezes o maior período (tr = dtcr \* 10). Vamos também definir as condições iniciais do problema:

```
In [34]: | from python.load_cases import Ramp
          # Condições iniciais do problema
          u0 = np.array([0, 0, 0])
          v0 = np.array([0, 0, 0])
          fo = np.array([10, 15, 20])
          # Tempo de simulacao-(s)
          sim_time = 30
          # Número de incrementos de tempo
          num\_steps = 5000
          # Incremento de tempo crítico
          dtcr = 2 * np.pi / fmax
          dt = sim_time * dtcr / num_steps # dtcr / 10
          tr = dtcr * 10 # Tempo de duração do pulso.
          carga_rampa = Ramp(fo, tr)
          load = carga_rampa.load
          print(f"Relação dt/dt crítico: {dt/dtcr*100:.5g}%")
```

Relação dt/dt crítico: 0.6%

Vamos agora, medir o tempo gasto por cada algorítmo:

• superposição modal:

```
In [35]: %timeit carga_rampa.modal_superposition(M, K, fo, sim_time, num_steps)
4.36 ms ± 141 µs per loop (mean ± std. dev. of 7 runs, 100 loops each)
```

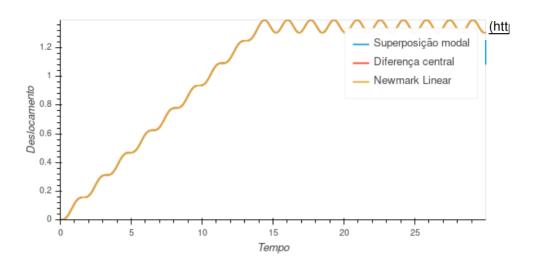
• Diferença central:

• Newmar (linear):

Agora, vamos visualizar as resposta de cada algorítmo para o grau de liberdade 2, por exemplo:

In [38]: resposta\_modal = carga\_rampa.modal\_superposition(M, K, fo, sim\_time, num\_steps) resposta\_df = diferencacentral(M, C, K, load, u0, v0, sim\_time, dt) resposta\_nl = newmark\_linear(M, C, K, load, u0, v0, sim\_time, dt, 1/2, 1/4) display(grafico(resposta\_modal, resposta\_df, resposta\_nl, dof=1))





## Conclusão

- Equações de movimento:
  - Método direto é mais intuitiva, porém menos generalizável que o Princípio de Hamilton
- Comparação dos algorítmos:
  - Desde que sejam usando parâmetros adequados, todos os métodos conseguem fornecer respostas precisas;
  - Em todos os casos, em ordem crescente, o algorítmo mais performático foi:
    - 1. Superposição modal
    - 2. Diferença central
    - 3. Newmark linear