

Oscilaciones e Indes


1976

---

---

---

---



## N osciladores acoplados

$$M \frac{d^2 x}{dt^2} = -Kx$$

$$m_j \frac{d^2 x_j}{dt^2} = - \sum_{k=1}^N k_{jk} x_k$$

$j=1, \dots, N$

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \\ \vdots \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow x(t) = \sum_{\alpha=1}^N \left[ b_{\alpha} A^{\alpha} \cos(\omega_{\alpha} t) + c_{\alpha} A^{\alpha} \sin(\omega_{\alpha} t) \right]$$

$A^{\alpha}$  são os modos normais (vetores próprios de  $-\Pi^{-1}K$ )

$b_{\alpha}$  e  $c_{\alpha}$  são coeficientes a determinar a partir das cond. iniciais

## Condições iniciais

$$X(t) = \sum_{\alpha=1}^N [b_{\alpha} A^{\alpha} \cos(\omega_{\alpha} t) + c_{\alpha} A^{\alpha} \sin(\omega_{\alpha} t)]$$

$$X(0) = \sum_{\alpha} b_{\alpha} A^{\alpha}$$

↖  
posições  
(relativas ao equilíbrio)  
em  $t=0$

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ \vdots \\ x_n \end{pmatrix} = b_1 A^1 + b_2 A^2 + \dots$$

↙  
vetor

$$\dot{X}(0) \equiv \left. \frac{dX(t)}{dt} \right|_{t=0} = \sum_{\alpha} c_{\alpha} \omega_{\alpha} A^{\alpha}$$

↙  
velocidades em  
 $t=0$

## Relação entre coordenadas normais e condições iniciais.

A nossa primeira forma de resolver o problema dos 2 pêndulos foi encontrando combinações lineares de coordenadas que oscilavam com uma frequência única

$$\text{sol. geral: } x(t) = b A^1 \cos(\omega_1 t - \Theta_1) + c A^2 \cos(\omega_2 t - \Theta_2)$$

$$x(t) = b A^1 \cos(\omega_1 t - \theta_1) + c A^2 \cos(\omega_2 t - \theta_2)$$

$$\downarrow \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix}$$

modal normal:

$$A^1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \quad A^2 = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

2 solutions

$$x_1(t) = b \cos(\omega_1 t - \theta_1) + c \cos(\omega_2 t - \theta_2)$$

$$x_2(t) = b \cos(\omega_1 t - \theta_1) - c \cos(\omega_2 t - \theta_2)$$

→ do and

condensed,  
normal

$$\left\{ \begin{array}{l} X^1(t) \equiv x_1(t) + x_2(t) = 2b \cos(\omega_1 t - \theta_1) \\ X^2(t) \equiv x_1(t) - x_2(t) = 2c \cos(\omega_2 t - \theta_2) \end{array} \right.$$

Isto permite estabelecer o ~~espaco~~ espaço dos cond.  
iniciais de uma forma bastante simples.

Construir, a partir de cada modo normal  $A^\alpha$  (freq  $\omega_\alpha$ ),  
um vector linha

$$B^\alpha = A^{\alpha T} \Pi$$

↘  
é vector próprio  
"esquerdo" de  $\Pi^{-1}K$

$$\longrightarrow \boxed{B^\alpha \Pi^{-1} K = \omega_\alpha^2 B^\alpha}$$

comparamos com

$$\Pi^{-1} K A^\alpha = \omega_\alpha^2 A^\alpha$$

$$\begin{bmatrix} \text{---} \end{bmatrix}$$

||

$$\begin{bmatrix} \text{---} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \text{---} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \text{---} \end{bmatrix}^T \begin{bmatrix} \text{---} \end{bmatrix}$$

$$B^\alpha = A^{\alpha T} \Pi$$

$$B^\alpha \Pi^{-1} K = \omega_\alpha^2 B^\alpha$$

$$K \Pi^{-1} A^\alpha = \omega_\alpha^2 A^\alpha$$

↙ transpose

$$(K \Pi^{-1} A^\alpha)^T = \omega_\alpha^2 A^{\alpha T}$$

$$A^{\alpha T} K^T (\underbrace{\Pi^{-1 T}}_{\text{"symmetric"}}) \Pi^{-1}$$

$K = K^T$

$$A^{\alpha T} K \Pi^{-1} = \omega_\alpha^2 A^{\alpha T} \downarrow \Pi$$

$$B^\alpha \quad A^{\alpha T} K = \omega_\alpha^2 A^{\alpha T} \Pi$$

$$(\underbrace{A^{\alpha T} \Pi}_{B^\alpha}) \Pi^{-1} K = \omega_\alpha^2 \underbrace{B^\alpha}_{B^\alpha}$$

$$\beta^\alpha \Pi^{-1} K = \omega_\alpha^2 \beta^\alpha$$

$$\hookrightarrow \chi^\alpha = \beta^\alpha \cdot X = \sum_j b_j^\alpha x_j$$

↓  
comb. linear  
de coordenadas

↓  
coord. normal (oscila com freq. única  $\omega_\alpha$ )

$$\begin{aligned} \frac{d^2 \chi^\alpha}{dt^2} &= \beta^\alpha \frac{d^2 X}{dt^2} = -\beta^\alpha \Pi^{-1} K X = -\beta^\alpha \omega_\alpha^2 X \\ &= -\omega_\alpha^2 \chi^\alpha \quad \checkmark \end{aligned}$$



Os vectores  $B^x$ , a partir dos quais se  
construam as coord. normais, têm a  
mesma informação que os modos normais

→ ajuda a fixar  $b_x$  e  $c_x$   
a partir das cond. iniciais

$X^\beta = B^\beta X \longrightarrow$  coordenada normal que oscila  
com freq.  $\omega_\beta$

$$X^\beta = B^\beta X(t) \propto e^{\pm i\omega_\beta t}$$

na solução geral (somos vários modos normais)

$$X(t) = \sum_{\alpha} b_{\alpha} A^{\alpha} \cos(\omega_{\alpha} t) + c_{\alpha} A^{\alpha} \sin(\omega_{\alpha} t)$$

Se  $\alpha$  temos com  $\alpha = \beta$  é que oscilam  $\neq$  freq.

$\omega_\beta$  .

$$\text{Logo } B^\beta A^\alpha = A^{\beta T} \Pi A^\alpha = 0, \beta \neq \alpha$$

(ver note sobre modos degenerados)

logo

$$X(0) = \sum_{\alpha} b_{\alpha} A^{\alpha}$$

$$\longrightarrow B^{\beta} X(0) = \sum_{\alpha} b_{\alpha} B^{\beta} A^{\alpha} \\ = b_{\beta} B^{\beta} A^{\beta}$$

$$\Rightarrow \boxed{b_{\alpha} = \frac{B^{\alpha} X(0)}{B^{\alpha} A^{\alpha}}}$$

coeficientes q pertencem  
dos modos normais de  $X(0)$

fazendo também que as velocidades

$$\dot{X}(0) = \sum_{\alpha} \omega_{\alpha} c_{\alpha} A^{\alpha}$$

$$\Rightarrow \boxed{\omega_{\alpha} c_{\alpha} = \frac{1}{B^{\alpha} A^{\alpha}} \dot{X}(0)}$$

[obtemos cond. inicial no 1<sup>o</sup> - cond. usual - em que tudo é diagonal]

# Osciladores forçados (e ressonância) em sistemas acoplados

$$\frac{d^2}{dt^2} x(t) + \bar{\Gamma} \frac{d}{dt} x(t) + \omega_0^2 x(t) = \bar{F}(t)/m$$

1 quando  
1 unidade

$\Downarrow$

$$\frac{d^2}{dt^2} x(t) + \bar{\Gamma} \frac{d}{dt} x(t) + \underbrace{\bar{\Pi}^T K x(t)}_{\text{matrix}} = \underbrace{\bar{\Pi}^T \bar{F}(t)}_{\text{vetor}}$$

matrix

matrix

todas as  
eq. e/mov  
freq.

[fio como problema...]

