

DAO ĐỘNG

Người trình bày: Mino







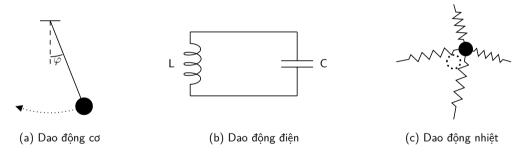






Giới thiệu chung

Dao động là một quy luật lặp lại ở một mức độ nào đó. Chuyển động con lắc, chuyển động lò xo,... cũng là một loại dao động. Ta phân biệt dao động dựa trên bản chất vật lý của quá trình lặp lại đó: dao động cơ, dao động điện, dao động nhiệt,...





Mục lục

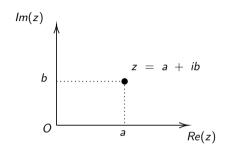
- 1. Phương trình vi phân
- 1.1 Số phức
- 1.2 Nguyên lý cộng dồn nghiệm
- 1.3 PTVP bậc 2 thuần nhất
- 1.4 PTVP bậc 2 không thuần nhất
- 2. Dao động một chất điểm
- 2.1 Dao động điều hoà
- 2.2 Dao động điều hoà có cản Dao động có cản khô

Dao động có cản nhớ

- 2.3 Dao động cưỡng bức
- 2.4 Giản đồ Fresnel
- 3. Dao động liên kết
- 3.1 Hai khối lượng ba lò xơ
- 3.2 Toạ độ suy rộng
- 3.3 Ma trận ánh xạ định luật II Newton
- 3.4 Ý tưởng chính
- 4. Bài tập



Số phức



Số ảo i được định nghĩa [1]

$$i = \sqrt{-1}. (1)$$

Không gian số phức là

$$\mathcal{C} = (a,b)|a,b \in \mathcal{R}$$



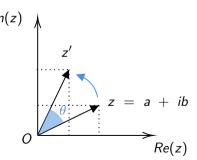
Công thức euler

Công thức euler gọi là phép quay một góc θ trong mặt phẳng phức.

$$e^{i\theta} = \cos\theta + i\sin\theta \tag{2}$$

Ví dụ: áp dụng phép quay θ cho số phức z = a + ib

$$\begin{bmatrix} a' \\ b' \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a \\ b \end{bmatrix}$$
$$z' = e^{i\theta}z$$





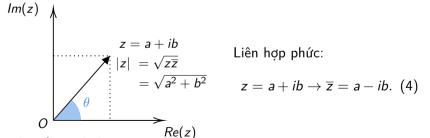
xPhO Physics Club

Số phức

Công thức euler còn là cách biểu diễn khác của số phức.

$$z = |z|e^{i\theta} = |z|(\cos\theta + i\sin\theta) \tag{3}$$

Với |z| là module của số phức z, θ là góc lệch của so với trục thực.





PTVP tuyến tính

Phương trình vi phân tuyến tính là các phương trình chỉ bao gồm bậc nhất của các đạo hàm

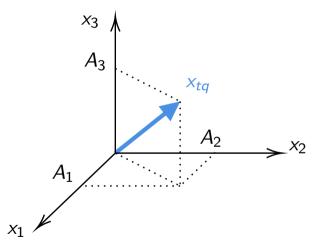
$$\sum_{i=0}^{n} a_i x^{(i)} = C. {5}$$

Khi chúng ta giải ra các nghiệm $(x_1, x_2, ..., x_n)$ thoả mãn phương trình vi phân tuyến tính. Thì ta nói, nghiệm tổng quát là tổ hợp tuyến tính của các nghiệm

$$x_{tq} = A_1 x_1 + A_2 + \dots + A_n x_n. (6)$$



Cộng dồn nghiệm





PTVP bậc 2 thuần nhất

Ta gọi một PTVP là bậc 2 thuần nhất khi nó có dạng [2]

$$a_0x + a_1x' + a_2x'' = 0. (7)$$

Ta giả sử x có dạng $x=Ae^{\lambda t}$. Ta thế vào phương trình 7.

$$Ae^{\lambda t}(a_0 + a_1\lambda + a_2\lambda_2) = 0$$

$$\Rightarrow a_2\lambda^2 + a_1\lambda + a_0 = 0.$$

Ta gọi phương trình đa thức bậc 2 ở trên là "phương trình đặc trưng".

$$\Delta=a_1^2-4a_0a_2.$$



Trường hợp 1: $\Delta < 0$

Khi này, nghiệm λ sẽ có dạng

$$\lambda_{1,2} = -\frac{a_1 \pm i \sqrt{4a_0a_2 - a_1^2}}{2a_2} \equiv \alpha \pm i\beta.$$

Các nghiệm của PTVP lần lượt là

$$x_1 = e^{\lambda_1 t}; \ x_2 = e^{\lambda_2 t}.$$

Nghiệm tổng quát

$$x_{tq} = A_1 e^{\lambda_1 t} + A_2 e^{\lambda_2 t}$$
$$= e^{\alpha t} \left(A_1 e^{i\beta t} + A_2 e^{-i\beta t} \right).$$



Do x_{tq} là hàm thực, nên ta có những điều kiện sau

$$\begin{cases} A_1 + A_2 = C \cos \phi \\ A_1 - A_2 = iC \sin \phi \end{cases}$$

Dựa vào công thức euler, ta sẽ thu được

$$x_{tq} = Ce^{\alpha t}\cos(\beta t + \varphi).$$

Trường hợp 2: $\Delta > 0$

Khi này, nghiệm λ sẽ có dạng

$$\lambda_{1,2} = -\frac{a_1 \pm \sqrt{a_1^2 - 4a_2a_0}}{2a_2}.$$

Các nghiệm của PTVP lần lượt là

$$x_1 = e^{\lambda_1 t}; \ x_2 = e^{\lambda_2 t}.$$

Nghiệm tổng quát

$$x_{tq} = A_1 e^{\lambda_1 t} + A_2 e^{\lambda_2 t}.$$



Trường hợp 3: $\Delta = 0$

Khi này, nghiệm λ sẽ có dạng

$$\lambda = -\frac{a_1}{2a_2}.$$

Các nghiệm của PTVP lần lượt là

$$x_1 = e^{\lambda t}$$
; $x_2 = te^{\lambda t}$.

Nghiệm tổng quát

$$x_{tq} = A_1 e^{\lambda t} + A_2 t e^{\lambda t}$$

= $e^{\lambda t} (A_1 + A_2 t)$.



Tổng kết

Trường hợp	Nghiệm
$\Delta < 0$ $\lambda = a + ib$	$x = Ce^{-at}\cos(bt + \varphi)$
$\Delta > 0$ $\lambda = \lambda_{1,2}$	$x = Ae^{\lambda_1 t} + Be^{\lambda_2 t}$
$egin{aligned} \Delta &= 0 \ \lambda &= a \end{aligned}$	$x = e^{at}(A + Bt)$



PTVP bậc 2 không thuần nhất

Phương trình vi phân bậc 2 không thuần có dạng

$$a_0x + a_1x' + a_2x'' = f(t)$$
 (8)

Nghiệm tổng quát x_{tq} có dạng

$$x_{tq} = x_{tn} + x_r$$

Khi thế vào phương trình (8).

$$(a_0x_{tn} + a_1x'_{tn} + a_2x''_{tn}) + (a_0x_r + a_1x'_r + a_2x''_r) = 0 + f(t).$$



Giải nghiệm riêng

 x_r tuân theo đặc trưng của f(t).

- Nếu f(t) là đa thức bậc n \to x cũng có dạng đa thức bậc n.
- Nếu f(t) là hàm $\cos() \rightarrow x$ cũng có dạng $A_r \cos() + B_r \sin()$.

!!! Phải tìm những hệ số.

Giải nghiệm riêng

 x_r tuân theo đặc trưng của f(t).

- Nếu f(t) là đa thức bậc n \to x cũng có dạng đa thức bậc n.
- Nếu f(t) là hàm $\cos() \to x$ cũng có dạng $A_r \cos() + B_r \sin()$.

!!! Phải tìm những hệ số.

Ví dụ: tìm nghiệm riêng của $a_0x + a_1x' + a_2x'' = \alpha x^2 + \beta x + \gamma$

Giải nghiệm riêng

 x_r tuân theo đặc trưng của f(t).

- Nếu f(t) là đa thức bậc n \to x cũng có dạng đa thức bậc n.
- Nếu f(t) là hàm $\cos() \rightarrow \times$ cũng có dạng $A_r \cos() + B_r \sin()$.

!!! Phải tìm những hệ số.

Ví dụ: tìm nghiệm riêng của $a_0x + a_1x' + a_2x'' = \alpha x^2 + \beta x + \gamma$

<u>Giải</u>

Giả sử $x_r = Ax^2 + Bx + C$, thế vô PTVP ta sẽ có dạng

$$()x^{2} + ()x + () = \alpha x^{2} + \beta x + \gamma$$

Đồng nhất hai vế

$$\begin{cases} a_0 A = \alpha \\ 2a_1 A + a_0 B = \beta \\ 2a_2 A + a_1 B + a_0 C = \gamma \end{cases}$$



xPhO Physics Club

Mục lục

- 1. Phương trình vi phân
- 1.1 Số phức
- 1.2 Nguyên lý cộng dồn nghiệm
- 1.3 PTVP bậc 2 thuần nhất
- 1.4 PTVP bậc 2 không thuần nhất
- 2. Dao động một chất điểm
- 2.1 Dao động điều hoà
- 2.2 Dao động điều hoà có cản

Dao động có cản khô

Dao động có cản nhớ

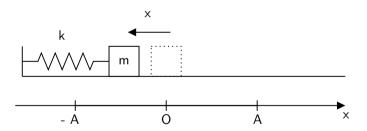
- 2.3 Dao động cưỡng bức
- 2.4 Giản đồ Fresnel
- 3. Dao động liên kết
- 3.1 Hai khối lượng ba lò xo
- 3.2 Toạ độ suy rộng
- 3.3 Ma trận ánh xạ định luật II Newton
- 3.4 Ý tưởng chính
- 4. Bài tập



Phương trình dao động điều hoà

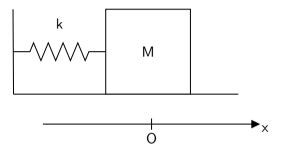
Phương trình dao động điều hoà

$$x = A\cos(\omega t + \varphi) \tag{9}$$





Hệ dao động điều hoà - PTVP

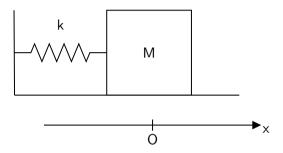


Tổng lực tác động lên vật (lúc này chỉ gồm lực lò xo)

$$\mathbf{F} = -k\mathbf{x}$$
.



Hệ dao động điều hoà - PTVP



Tổng lực tác động lên vật (lúc này chỉ gồm lực lò xo)

$$\mathbf{F} = -k\mathbf{x}$$
.

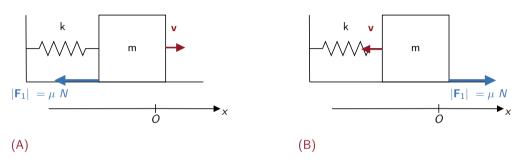
Bản chất là đi giải phương trình vi phân:



$$mx'' = -kx$$
.

(10)

Hệ DĐ có cản khô



Lúc này hệ chiu thêm một lưc ma sát khô. Tổng lực tác động lên vật



Hê DĐ có cản khô - PTVP

Lúc này ta giải cùng lúc hai phương trình vi phân

$$\begin{cases}
mx'' = -kx + \mu N \\
mx'' = -kx - \mu N
\end{cases}$$
(11)

Đặt $a = x - \mu N/k$ và $b = x + \mu N/k$ ta có.

$$\begin{cases} a'' + \omega^2 a = 0 \\ b'' + \omega^2 b = 0 \end{cases}$$
 (12)

Ta có hai nghiêm:

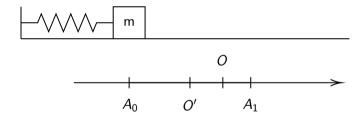
Ta có hai nghiệm:
$$\begin{cases} a = x - \frac{\mu N}{k} = A\cos(\omega t + \varphi_a) \\ b = x + \frac{\mu N}{k} = B\cos(\omega t + \varphi_b) \end{cases}$$
 (13)



Hệ DĐ có cản khô - PTVP

Nghiệm a ứng với trường hợp vật đang đi cùng chiều dương. Nghiệm b ứng với trường hợp vật đang đi ngược chiều dương.

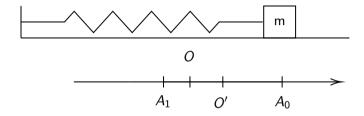
Trường hợp vật đi giống nghiệm a





Hệ DĐ có cản khô - PTVP

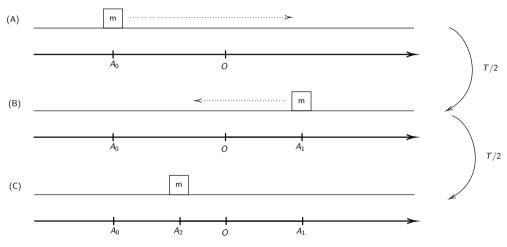
Trường hợp vật đi giống nghiệm b



Trong một chu kỳ, vật tham gia lần lượt cả hai quy luật chuyển động. Lấy ví dụ sau.



Hệ DĐ có cản khô - Biên độ



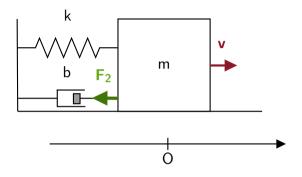


Hệ DĐ có cản khô - Biên độ

Công thức liên hệ giữa hai biên độ liên tiếp là

$$A_{k+1} = A_k - 2\mu mg/k \tag{14}$$

Hệ DĐ có cản nhớt



Lúc này hệ sẽ chịu thêm một lực ma sát nhớt $\mathbf{F_2}$. Tổng lực tác động lên vật

$$\mathbf{F} = -k\mathbf{x} - b\mathbf{x}'. \tag{15}$$



Hê DĐ có cản nhớt - PTVP

Lúc này ta sẽ đi giải phương trình vi phân

$$mx'' = -kx - bx'. (16)$$

Ta đặt $\omega^2 = k/m$, $2\gamma = b/m$, ta có phương trình

$$x'' + 2\gamma x' + \omega^2 x = 0.$$

Phương trình đặc trưng

$$\lambda^2 + 2\gamma\lambda + \omega^2 = 0.$$

 Δ của phương trình đặc trưng

$$\Delta = 4(\gamma^2 - \omega^2)$$

(18)

(17)



xPhO Physics Club

Trường hợp 1: $\Delta < 0$

Ta giải λ

$$\lambda_{1,2} = -\gamma \pm i\sqrt{\omega^2 - \gamma^2}.$$

Nghiệm tổng quát

$$x = Ae^{\lambda_1 t} + Be^{\lambda_2 t}$$

= $e^{-\gamma t} \left(Ae^{i\sqrt{\omega^2 - \gamma^2} t} + Be^{-i\sqrt{\omega^2 - \gamma^2} t} \right).$ (19)

 $\vec{De} \times \vec{la}$ một hàm thuần thực thì

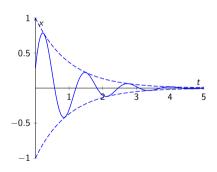
$$\begin{cases} A+B = C\cos\phi \\ A-B = iC\sin\phi \end{cases}$$



Trường hợp 1: $\Delta < 0$

Ta đặt

$$x = Ce^{-\gamma t} \cos\left(\sqrt{\omega^2 - \gamma^2} \ t + \phi\right). \tag{20}$$



Hình: Hàm $e^{-t}\cos(5t+5)$



Trường hợp 2: $\Delta > 0$

Ta giải λ

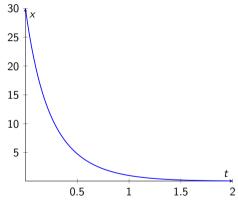
$$\lambda_{1,2} = -\gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega^2}.$$

Nghiệm tổng quát:

$$x = Ae^{\lambda_1 t} + Be^{\lambda_2 t}$$

= $e^{-\gamma t} \left(Ae^{\sqrt{\gamma^2 - \omega^2} t} + Be^{-\sqrt{\gamma^2 - \omega^2} t} \right).$ (21)

Trường hợp 2: $\Delta > 0$



Hình: Hàm $20e^{-(5-2)t} + 10e^{-(5+2)t}$



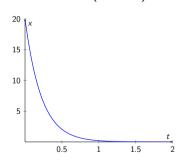
Trường hợp 3: $\Delta = 0$

Ta giải λ

Nghiệm tổng quát

$$\lambda = -\gamma$$
.

$$x = e^{-\gamma t} (A + Bt). \tag{22}$$



Hình: Hàm e^{-5t} (20 + 10t)

Tổng kết

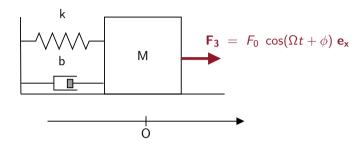
Với $\alpha, \beta, \gamma \in \mathbf{R}$. Xét phương trình đặc trưng

$$\alpha \lambda^2 + \beta \lambda + \gamma = 0.$$

Trường hợp	Nghiệm
$\Delta < 0$	$x = Ce^{-at}\cos(bt + \varphi)$
$\lambda = a + ib$	$x = ce^{-at} \cos(bt + \varphi)$
$\Delta > 0$	$x = Ae^{\lambda_1 t} + Be^{\lambda_2 t}$
$\lambda = \lambda_{1,2}$	
$\Delta = 0$	$x = e^{at}(A + Bt)$
$\lambda = a$	



Hệ DĐ cưỡng bức



Lúc này hệ sẽ chịu thêm một lực cưỡng bức \mathbf{F}_3 . Tổng lực tác động lên vật

$$\mathbf{F} = -k\mathbf{x} - b\mathbf{x}' + F_0 \cos(\Omega t + \phi)\mathbf{e_x}. \tag{23}$$



Hệ DĐ cưỡng bức - PTVP

Lúc này ta sẽ đi giải phương trình vi phân

$$mx'' = -kx - bx' + F_0 \cos(\Omega t + \phi)$$
 (24)

Cụ thể, ta sẽ đi giải lần lượt nghiệm thuần nhất và nghiệm riêng.

$$x = x_0 + x_r$$
.

Để giải nghiệm thuần nhất, ta đi giải phương trình vi phân sau

$$x_{tn}^{"} + \frac{b}{m}x_{tn}^{"} + \frac{k}{m}x_{tn}^{"} = 0.$$

Nghiệm riêng

Ta đặt

$$x_r = A\cos(\Omega t + \phi) + B\sin(\Omega t + \phi)$$

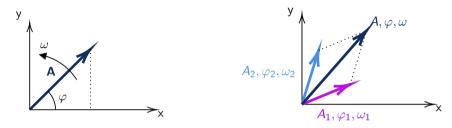
Thế vào phương trình vi phân, ta đồng nhất sin () và cos () hai vế, ta có

$$A = \frac{F_0}{m} \frac{\omega^2 - \Omega^2}{(\omega^2 - \Omega^2)^2 + (c\Omega)^2}.$$

$$B = \frac{F_0}{m} \frac{c\Omega}{(\omega^2 - \Omega^2)^2 + (c\Omega)^2}.$$
(25)



Giản đồ Fresnel



Ta có thể biểu diễn phương trình dao động như một vector với giản đồ Fresnel.

Mục lục

- 1. Phương trình vi phâr
- 1.1 Số phức
- 1.2 Nguyên lý cộng dồn nghiệm
- 1.3 PTVP bâc 2 thuần nhất
- 1.4 PTVP bậc 2 không thuần nhất
- 2. Dao động một chất điểm
- 2.1 Dao động điều hoà
- 2.2 Dao động điều hoà có cản Dao động có cản khô

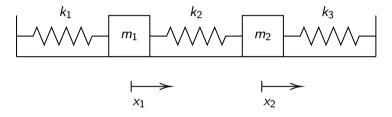
Dao động có cản nhớ

- 2.3 Dao đông cưỡng bức
- 2.4 Giản đồ Fresnel
- 3. Dao động liên kết
- 3.1 Hai khối lượng ba lò xo
- 3.2 Toạ độ suy rộng
- 3.3 Ma trận ánh xạ định luật II Newton
- 3.4 Ý tưởng chính
- Bài tập



2 khối lương - 3 lò xo

Hê dao đông liên kết cơ bản đầu tiên chúng ta tìm hiểu là hê 2 khối lương 3 lò xo. Bỏ qua đô dài tư nhiên của lò xo.



Tổng hợp lực tác dụng lên m_1 và m_2 là

$$\begin{cases}
 m_1 x_1'' &= -k_1 x_1 + k_2 (x_2 - x_1) \\
 m_2 x_2'' &= -k_3 x_2 + k_2 (x_1 - x_2).
\end{cases}$$
xPhO Physics Club



2 khối lương - 3 lò xo

Ta xét trường hợp đơn giản $k_1 = k_3$, $m_1 = m_2 = m$.

Thay trường hợp trên vào, ta thu được hệ

$$\begin{cases}
 m_1 x_1'' &= -k_1 x_1 + k_2 (x_2 - x_1) \\
 m_2 x_2'' &= -k_1 x_2 + k_2 (x_1 - x_2).
\end{cases}$$
(27)

Để giải hệ phương trình trên, ta lấy lần lượt tính $(x_1'' - x_2'')$ và $(x_1'' + x_2'')$.

$$\begin{cases}
 m(x_1'' + x_2'') &= -k_1(x_1 + x_2) \\
 m(x_1'' - x_2'') &= -(k_1 + 2k_2)(x_1 - x_2).
\end{cases}$$
(28)

 $\text{Dăt } a_1 = x_1 + x_2 \text{ và } a_2 = x_1 - x_2$

$$\begin{cases} q_1'' + \omega_1^2 q_1 &= 0 \\ q_2'' + \omega_2^2 q_2 &= 0 \end{cases}, \text{v\'eti} \ \omega_1^2 = k_1/m \\ q_2'' + \omega_2^2 q_2 &= 0 \end{cases}, \text{v\'eti} \ \omega_2^2 = (k_1 + 2k_2)/m \end{cases}$$

$$(29)$$
**PhO Physics Club



2 khối lượng - 3 lò xo

Như vậy, ta giải được

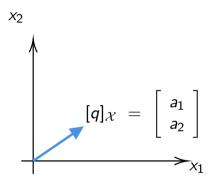
$$\begin{cases}
q_1 = x_1 + x_2 = A\cos(\omega_1 t + \varphi_1) \\
q_2 = x_1 - x_2 = B\cos(\omega_2 t + \varphi_2)
\end{cases}$$
(30)

Biến đổi ta được

$$\begin{cases} x_1 = \frac{1}{2} (A\cos(\omega_1 t + \varphi_1) + B\cos(\omega_2 t + \varphi_2)) \\ x_2 = \frac{1}{2} (A\cos(\omega_1 t + \varphi_1) - B\cos(\omega_2 t + \varphi_2)) \end{cases}$$
(31)



Không gian ${\mathcal X}$



Gọi q là một vector trong không gian \mathcal{X} . q là một tổ hợp tuyến tính

$$q = \sum_{i=1}^{2} a_i x_i. \tag{32}$$



Ma trận của định luật II

Xét hệ phương trình từ định luật II Newton

$$\begin{cases}
 m_1 x_1'' = -(k_1 + k_2)x_1 + k_2 x_2 \\
 m_2 x_2'' = k_2 x_1 + -(k_1 + k_2)x_2
\end{cases}$$

Ta có thể viết hệ phương trình thành

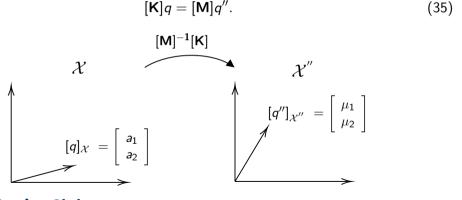
$$\begin{bmatrix} -(k_1+k_2) & k_2 \\ k_2 & -(k_1+k_2) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} m_1 & 0 \\ 0 & m_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1'' \\ x_2'' \end{bmatrix}$$
(33)

Hay ta có thể viết



Ma trận của định luật II

Vậy $[\mathbf{K}] \in L : \mathcal{X} \to \mathcal{X}''$. Còn $[\mathbf{M}]$ là ma trận đường chéo. Gọi vector $q \in \mathcal{X}$ và $q'' \in \mathcal{X}''$. Liên hệ giữa chúng là

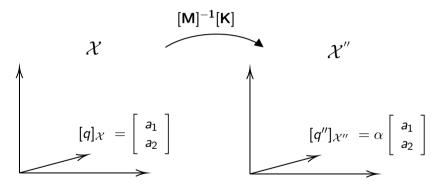




xPhO Physics Club

Ý tưởng chính

Để nó có thể xuất hiện phương trình giống với phương trình dao động, ta mong muốn ánh xạ $[\mathbf{M}]^{-1}[\mathbf{K}]$ sẽ "bảo toàn hệ số".





xPhO Physics Club

Ý tưởng chính

Bây giờ, ta sẽ giả sử những điều sau

•
$$x_1 = Ae^{\lambda t}$$
; $x_2 = Be^{\lambda t} \Rightarrow [q]_{\mathcal{X}} = \begin{vmatrix} A \\ B \end{vmatrix}$ [2] [3]

• Thoả điều kiên "bảo toàn hê số".

Nếu thoả điều kiên hai, thì ta có thể viết

$$[q'']_{\mathcal{X}''} = \lambda^2 \begin{bmatrix} A \\ B \end{bmatrix}. \tag{36}$$

Đưa vào phương trình (35), ta có

$$\left(\left[\mathbf{K} \right] - \lambda^2 \left[\mathbf{M} \right] \right) \left[\begin{array}{c} A \\ B \end{array} \right] = 0. \tag{37}$$



Ta tìm hiểu về khái niệm Eigenvalue và Eigenvector. [1]

Cho phép toán sau, với [A] là ma trận ánh xạ tuyến tính; v là vector

$$[\mathbf{A}]\mathbf{v} = \lambda \mathbf{v} \quad \mathsf{Hay} \quad ([\mathbf{A}] - \lambda [\mathbf{E}])\mathbf{v} = 0 \tag{38}$$

Eigenvector, là những vector ${\bf v}$ thoả phương trình trên; Eigenvalue, là những giá trị λ tương ứng với vector ${\bf v}$ là Eigenvector.

Bước 1: Tìm giá trị λ thoả (tính chất nghiệm không tầm thường)

$$\det\left(\left[\mathbf{A}\right] - \lambda\left[\mathbf{E}\right]\right) = 0. \tag{39}$$



Bước 2: Thay các giá trị λ vào phương trình (???) để tìm eigenvector \mathbf{v} .

Bước 3: Ta thu được λ_1, λ_2 và các vector $\mathbf{v_1}, \mathbf{v_2}$. Ta sẽ viết được

$$[\mathbf{A}] = [\mathbf{v_1} \ \mathbf{v_2}] \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix} [\mathbf{v_1} \ \mathbf{v_2}]^{-1}$$
 (40)

Ví dụ: Chéo hoá ma trận [B].

$$[\mathbf{B}] = \left[\begin{array}{cc} 3 & -3 \\ 2 & -4 \end{array} \right]$$



Bước 2: Thay các giá trị λ vào phương trình (???) để tìm eigenvector \mathbf{v} .

Bước 3: Ta thu được λ_1, λ_2 và các vector $\mathbf{v_1}, \mathbf{v_2}$. Ta sẽ viết được

$$[\mathbf{A}] = [\mathbf{v_1} \ \mathbf{v_2}] \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix} [\mathbf{v_1} \ \mathbf{v_2}]^{-1}$$
 (40)

Ví dụ: Chéo hoá ma trận [B].

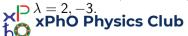
$$[\mathbf{B}] = \left[\begin{array}{cc} 3 & -3 \\ 2 & -4 \end{array} \right]$$

B2: Với
$$\lambda = 2$$
, ta giải hệ $\begin{bmatrix} 3-2 & -3 \\ 2 & -4-2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \end{bmatrix} = 0$

Giải

B1: giải
$$\det \left([\mathbf{B}] - \lambda [\mathbf{E}] \right) = 0$$
, ta có

$$\rightarrow \mathbf{v_1} = \left| \begin{array}{c} A \\ B \end{array} \right| = \left| \begin{array}{c} 3 \\ 1 \end{array} \right|$$



Bước 2: Thay các giá trị λ vào phương trình (???) để tìm eigenvector \mathbf{v} .

Bước 3: Ta thu được λ_1, λ_2 và các vector $\mathbf{v_1}, \mathbf{v_2}$. Ta sẽ viết được

$$[\mathbf{A}] = [\mathbf{v_1} \ \mathbf{v_2}] \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix} [\mathbf{v_1} \ \mathbf{v_2}]^{-1}$$
 (41)

Ví dụ: Chéo hoá ma trận [B].

$$[\mathbf{B}] = \left[\begin{array}{cc} 3 & -3 \\ 2 & -4 \end{array} \right]$$

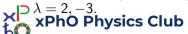
B2: Tương tự, với $\lambda=-3$ thì

$$\mathbf{v_2} = \left[\begin{array}{c} A \\ B \end{array} \right] = \left[\begin{array}{c} 1 \\ 2 \end{array} \right]$$

Giải

B1: giải
$$\det ([\mathbf{B}] - \lambda [\mathbf{E}]) = 0$$
, ta có

$$[\mathbf{B}] = \begin{bmatrix} 3 & 1 \\ 1 & 2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 2 & 0 \\ 0 & -3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 3 & 1 \\ 1 & 2 \end{bmatrix}^{-1}$$



Ý tưởng chính

Chúng ta sẽ tìm λ để thoả mãn phương trình (37), ta có tính chất nghiệm không tầm thường

$$\det\left(\left[\mathbf{K}\right] - \lambda^{2}\left[\mathbf{M}\right]\right) = 0. \tag{42}$$

Sau giải ra được λ , ta thế chúng ngược lại để tìm vector q tương ứng. Những vector q được gọi là toạ độ trực giao. Hoặc còn gọi là các **mode dao động**.

Nghiệm tổng quát

Giả sử ta tìm được n vector q, ứng với mỗi vector q_i có k_i trị riêng λ (eigenvalue). λ_{ij} là trị riêng thứ j ứng với vector q_i .

$$q_{tq} = \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = q_1 \sum_{i=0}^{k_1} A_{1i} e^{\lambda_{1i}t} + \dots + q_n \sum_{i=1}^{k_n} A_{ni} e^{\lambda_{ni}t}$$
(43)



Mục lục

- 1. Phương trình vi phâr
- 1.1 Số phức
- 1.2 Nguyên lý cộng dồn nghiệm
- 1.3 PTVP bâc 2 thuần nhất
- 1.4 PTVP bậc 2 không thuần nhất
- 2. Dao động một chất điểm
- 2.1 Dao động điều hoà
- 2.2 Dao động điều hoà có cản Dao động có cản khô

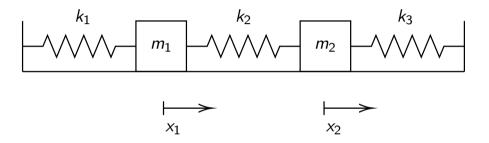
Dao động có cản nhớ

- 2.3 Dao động cưỡng bức
- 2.4 Giản đồ Fresnel
- 3. Dao động liên kết
- 3.1 Hai khối lượng ba lò xơ
- 3.2 Toạ độ suy rộng
- 3.3 Ma trận ánh xạ định luật II Newton
- 3.4 Ý tưởng chính
- 4. Bài tập



Bài 1

Giải lại hệ sau bằng phương pháp chéo hoá. Với $m_1 = m_2 = m$, $k_1 = k_3 = 2k_2$.





Từ phương trình (34), ta có ma trân

$$\begin{bmatrix} -(k_1+k_2) & k_2 \\ k_2 & -(k_1+k_2) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} m_1 & 0 \\ 0 & m_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1'' \\ x_2'' \end{bmatrix}$$

Dựa vào giả thiết $m_1 = m_2 = m$ và $k_1 = k_3 = 2k_2$, ta tính định thức sau

$$\det\left(\left[\begin{array}{cc} -3 & 1\\ 1 & -3 \end{array}\right] - \frac{m}{k_2}\lambda^2 \left[\begin{array}{cc} 1 & 0\\ 0 & 1 \end{array}\right]\right) = 0$$

Ta giải ra

Ta giải ra
$$\frac{m}{k_2}\lambda^2 = -2 \qquad \text{hoặc} \qquad \frac{m}{k_2}\lambda^2 = -4$$

$$\Rightarrow \qquad \lambda = \pm i\sqrt{\frac{2k_2}{m}} \quad \text{hoặc} \qquad \lambda = \pm i\sqrt{\frac{4k_2}{m}}$$
 xPhO Physics Club



Với
$$\lambda = \pm i \sqrt{\frac{2k_2}{m}}$$

$$\left(\begin{bmatrix} -3 & 1 \\ 1 & -3 \end{bmatrix} + 2 \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \right) \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = 0$$

$$\Rightarrow \begin{bmatrix} -1 & 1 \\ 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = 0$$

$$\Rightarrow x_1 = x_2$$

Vậy vector riêng tương ứng là



$$q_1 = \left[egin{array}{c} 1 \ 1 \end{array}
ight]$$

Với
$$\lambda = \pm i \sqrt{\frac{4k_2}{m}}$$

$$\begin{pmatrix} \begin{bmatrix} -3 & 1 \\ 1 & -3 \end{bmatrix} + 4 \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \end{pmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = 0$$

$$\Rightarrow \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = 0$$

$$\Rightarrow x_1 = -x_2$$

Vậy vector riêng tương ứng là



$$q_2 = \left[egin{array}{c} 1 \ -1 \end{array}
ight]$$

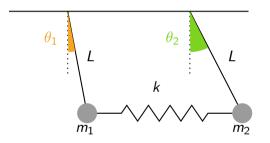
Nghiệm tổng quát

$$q_{tq} = \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \left(A_1 e^{i\sqrt{\frac{2k_2}{m}}t} + A_2 e^{-i\sqrt{\frac{2k_2}{m}}t} \right) + \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} \left(A_3 e^{i\sqrt{\frac{4k_2}{m}}t} + A_4 e^{-i\sqrt{\frac{4k_2}{m}}t} \right)$$



Bài 2

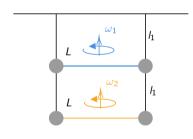
Cho hệ con lắc, chúng được nối bởi một lò xo có độ cứng k. Biết hệ dao động nhỏ và $m_1=m_2=m$.



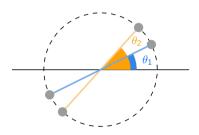


Bài 3

Cho hệ như hình, thanh nối nằm ngang giữa các khối lượng coi như rất nhẹ. Các vật có khối lượng bằng nhau và bằng m. Cho hệ dao động như hình, dao động đủ nhỏ để ta xem các thanh coi như các thanh không bị dịch chuyển theo phương thẳng đứng.







Nhìn từ trên xuống



Tài liệu tham khảo I

- [1] S. Gilbert, *Introduction to Linear Algebra, 4th Edition.* WELLESLEY CAMBRIDGE PRESS, 2009.
- [2] D. Morin, *Introduction to classical mechanics: with problems and solutions*. Cambridge University Press, 2008.
- [3] R. John, Classical Mechanics. University Science Books, 2005.