

## 内容提要

---

- 基本假设
- 无阻尼自由振动
- 能量法求固有频率
- 有阻尼自由振动
- 简谐激励下的强迫振动
- 非简谐激励下的强迫振动

## 振动类型

---

### 按激励特性划分：

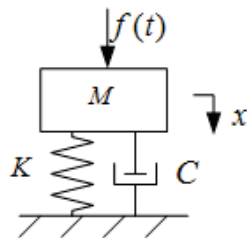
- **自由振动** - 没有外部激励，或者外部激励除去后，系统自身的振动。
- **强迫振动** - 系统在作为时间函数的外部激励下发生的振动，这种外部激励不受系统运动的影响。
- **自激振动** - 系统由系统本身运动所诱发和控制的激励下发生的振动。
- **参激振动** - 激励源为系统本身含随时间变化的参数，这种激励所引起的振动。

## 一、基本假设

# 1 基本假设 (1)

---

- 系统运动只沿一个方向，只用一个坐标就可以定义。
- 系统仅由三个基本元件（质量元件、弹性元件和阻尼元件）组成，且构成下图模型。



# 1 基本假设 (2)

- 系统参数全部为常数，系统是**线性**、**时不变**参数系统

- 线性系统的定义

- 齐次性

对于一个函数  $y=f(x)$  来说，如果他有线性性，则必须要满足两个法则：比例性和叠加性

- 叠加性

1. **比例性**：对于任意的  $a$ ，都有  $ay = f(ax)$  成立，即  $x$  扩大倍， $y$  也扩大  $a$  倍。

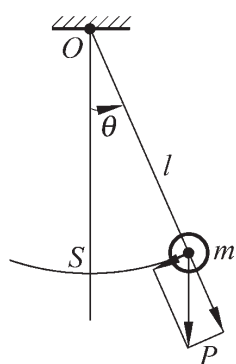
2. **叠加性**：若  $y_1 = f(x_1)$ ， $y_2 = f(x_2)$ ，则  $(y_1 + y_2) = f(x_1 + x_2)$

- 系统可以采用常系数、线性常微分方程表示

$$\frac{d^2x}{dt^2} + a_1 \frac{dx}{dt} + a_2x = f(t)$$

## 1 基本假设 (3)

- 举例——单摆：可绕轴转动的细长杆加上端部的重锤(杆的质量和锤的体积可忽略不计)，组成单摆。



力学方程

$$ml^2\ddot{\theta} = -mgl \sin \theta$$

数学方程

$$l\ddot{\theta} + g \sin \theta = 0$$

简化方程

$$l\ddot{\theta} + g\theta = 0 \quad \left( \sin \theta = \theta - \frac{\theta^3}{6} + \dots \right)$$

---

## 二、无阻尼自由振动

## 2 无阻尼自由振动

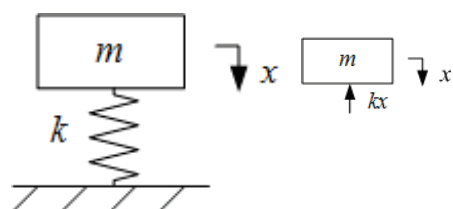
---

- 物理模型和数学方程
- 特征方程和无阻尼自由振动的解
- 系统的固有频率
- 实例分析



## 2.1 物理模型和数学方程

- 无阻尼——  $c = 0$
- 自由振动——  $f(t) = 0$
- 初始条件——  $x(0) = x_0, \dot{x}(0) = v_0$



力学方程:  $m\ddot{x} = -kx$

数学方程:

$$m\ddot{x} + kx = 0$$

## 2.2 特征方程和无阻尼自由振动的解（1）

### ■ 数学模型

$$m\ddot{x} + kx = 0 \quad \longrightarrow \quad \ddot{x} + \omega_n^2 x = 0, \quad \omega_n = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$\text{令 } x = Be^{\lambda t}, B \neq 0$$

特征方程

$$\lambda^2 Be^{\lambda t} + \omega_n^2 Be^{\lambda t} = 0 \quad \longrightarrow \quad \lambda^2 + \omega_n^2 = 0$$

$$\longrightarrow \lambda_1 = i\omega_n, \lambda_2 = -i\omega_n$$

特征值

## 2.2 特征方程和无阻尼自由振动的解（2）

---

### ■ 数学模型的解

$$x = B_1 e^{\lambda_1 t} + B_2 e^{\lambda_2 t}$$

将  $x(0) = x_0, \dot{x}(0) = v_0$  代入，得：

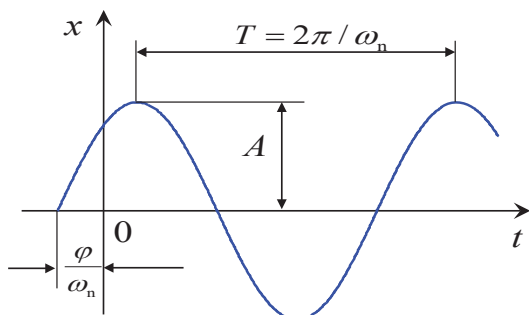
$$\begin{cases} B_1 = (x_0 + \frac{v_0}{i\omega_n}) / 2 \\ B_2 = (x_0 - \frac{v_0}{i\omega_n}) / 2 \end{cases}$$

## 2.2 特征方程和无阻尼自由振动的解（3）

### ■ 数学模型的解

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

$$x(t) = x_0 \cos \omega_n t + \frac{v_0}{\omega_n} \sin \omega_n t = A \sin(\omega_n t + \varphi)$$



$$A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega_n}\right)^2},$$

$$\varphi = \tan^{-1} \frac{x_0 \omega_n}{v_0}$$

## 2.3 系统的固有频率

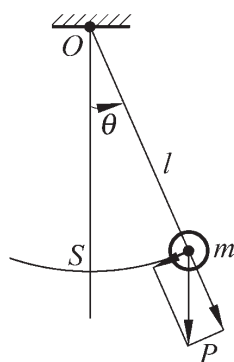
---

- 系统的固有频率仅和系统参数有关，和初始条件无关。

$$\omega_n = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

## 2.4 实例分析（1）

- 单摆：可绕轴转动的细长杆加上端部的重锤(杆的质量和锤的体积可忽略不计)，试确定重锤的运动方程及振动固有频率。



- 运动方程

$$l\ddot{\theta} + g\theta = 0$$

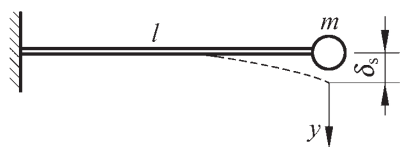
- 固有频率

$$\omega_n = \sqrt{\frac{g}{l}} \quad \text{或} \quad f_n = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{l}}$$



## 2.4 实例分析（2）

- 一轻质悬臂梁，长为 $l$ ，弯曲刚度为 $EI$ ，其中自由端有一个集中质量 $m$ 。列出系统振动的运动方程，确定其固有频率。



- 梁右端横向振动时的弹簧常数

$$k = \frac{F}{\delta_s} = \frac{F}{Fl^3/3EI} = \frac{3EI}{l^3}$$

- 运动方程  $m\ddot{y} + \frac{3EI}{l^3}y = 0$

- 固有频率  $\omega_n = \sqrt{\frac{3EI}{ml^3}}$  或  $f_n = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{3EI}{ml^3}}$

## 2.4 实例分析（3）

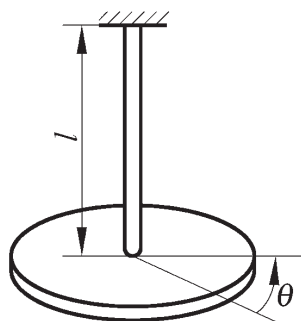
- 扭摆，如图所示。圆轴的扭转弹簧系数为 $k(\text{N}\cdot\text{m}/\text{rad})$ ，质量不计，圆盘对转轴的转动惯量为 $I$ 。设有力矩作用在圆盘上，使圆盘转过某一角度 $\theta$ 后突然释放，求扭摆的振动微分方程及固有频率。

•运动方程

$$I\ddot{\theta} + k\theta = 0$$

•固有频率

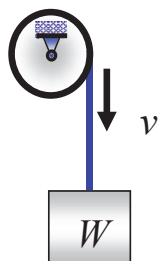
$$\omega_n = \sqrt{\frac{k}{I}} \quad \text{或} \quad f_n = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{I}}$$





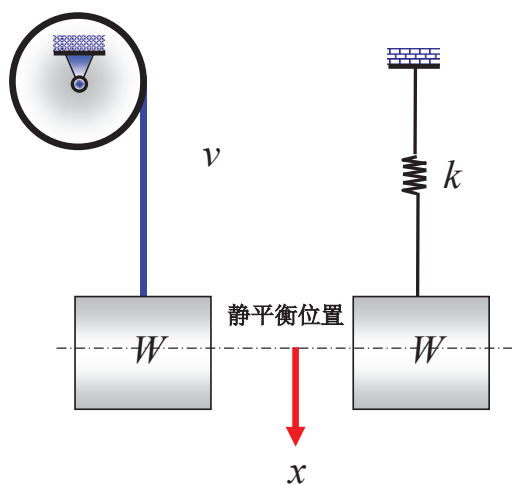
## 2.4 实例分析（4）

- 提升机系统：提升重物重量  $W = 1.47 \times 10^5 \text{ N}$ ，钢索的弹簧常数为  $k = 5.78 \times 10^6 \text{ N/m}$ 。重物以每秒15米的速度向下传送，今钢索上端突然被卡住，试求钢索中的最大张力。



## 2.4 实例分析（5）

### ■ 提升机系统（续）



将坐标原点取在绳被卡住瞬时重物所在位置。

$$x_0 = 0 \quad \dot{x}_0 = v_0$$

重物的振动方程为

$$x(t) = \frac{v_0}{\omega_n} \sin(\omega_n t)$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{gk}{W}}$$



## 2.4 实例分析（6）

### ■ 提升机系统（续）

绳中的最大张力等于静张力与因振动引起的动张力之和：

$$\begin{aligned} T_{\max} &= T_s + kA = W + k \frac{v_0}{\omega_n} = W + v_0 \sqrt{\frac{W}{g}} k \\ &= 1.47 \times 10^5 + 0.74 \times 10^5 = 2.21 \times 10^5 (N) \end{aligned}$$

为了减少振动引起的动张力，应当降低升降系统的刚度



### 三、能量法求固有频率



### 3 能量法求固有频率

---

- 能量法的原理
- 运动方程的建立
- 固有频率的求法

## 3.1 能量法的原理

---

- 对于能量无耗散的振动系统，在自由振动时系统的机械能守恒。

$$T + U = \text{常数} \quad \text{或} \quad \frac{d}{dt}(T + U) = 0$$

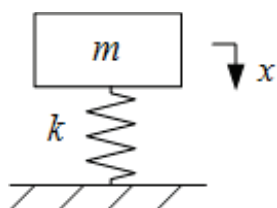
$T$  ——动能       $U$  ——势能

- 动能和势能的最大值相等

$$T_{\max} = U_{\max}$$

## 3.2 运动方程的建立

### ■ 无阻尼单自由度系统



考虑某一个时刻  $t$  的位移为  $x(t)$ ，速度为  $\dot{x}(t)$ 。

$$\frac{d}{dt}(T + U) = 0 \quad \longrightarrow \quad \frac{d}{dt}\left(\frac{1}{2}m\dot{x}^2 + \frac{1}{2}kx^2\right) = 0$$

$$\longrightarrow (m\ddot{x} + kx)\dot{x} = 0 \quad \longrightarrow \quad m\ddot{x} + kx = 0$$

### 3.3 固有频率的求法（1）

---

- 由运动方程可以解得

$$x(t) = A \sin(\omega_n t + \psi)$$

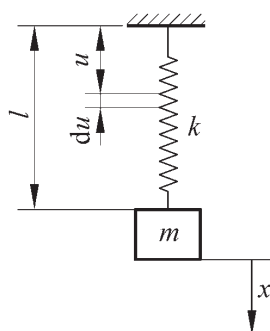
- 动能的最大值和势能的最大值相等

$$\frac{1}{2} m (\omega_n A)^2 = \frac{1}{2} k A^2 \quad \longrightarrow \quad \omega_n = \sqrt{\frac{k}{m}}$$



### 3.3 固有频率的求法（2）

- 实例：图示弹簧-质量系统，若计及弹簧质量，且弹簧长度为  $l$ （悬挂质量后），质量均匀分布，单位长度质量为  $\rho$ ，试确定系统的固有频率。



- 当系统有位移  $x$  和速度  $\dot{x}$  时，弹簧距离上端  $u$  处微段  $du$  具有位移  $ux/l$ ，速度  $u\dot{x}/l$ 。

- 弹簧的总动能为：

$$T_1 = \int_0^l \frac{1}{2} \rho \left( \frac{u\dot{x}}{l} \right)^2 du = \frac{1}{2} \cdot \frac{\rho l}{3} \cdot \dot{x}^2 = \frac{1}{2} \cdot \frac{m_t}{3} \cdot \dot{x}^2$$

弹簧质量

### 3.3 固有频率的求法（3）

---

- 系统总动能：  $T = T_1 + T_2 = \frac{1}{2} \cdot \frac{m_t}{3} \cdot \dot{x}^2 + \frac{1}{2} \cdot m \cdot \dot{x}^2$
- 系统总势能：  $U = \frac{1}{2} kx^2$
- 根据前面所述：  $x(t) = A \sin(\omega_n t + \psi)$
- 系统固有频率：  $\omega_n = \sqrt{\frac{k}{m + \frac{m_t}{3}}}$

---

## 四、有阻尼自由振动