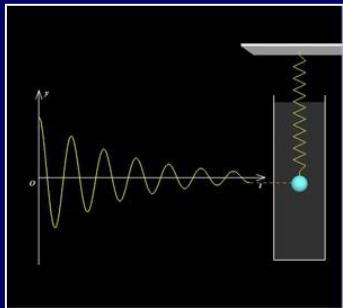
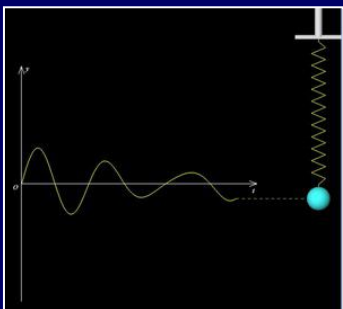


06.6 阻尼振动

受迫振动、共振



阻尼振动



受迫振动



共振



一、阻尼振动

振动系统在阻尼力作用下，振幅（能量）不断减小的振动称为**阻尼振动**。

阻尼的两种形式：摩擦阻尼、辐射阻尼。

振动物体速度不太大时，阻尼力与速度成正比。

$$f = -\gamma v = -\gamma \frac{dx}{dt} \quad \gamma : \text{阻力系数}$$

动力学方程：

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -\gamma \frac{dx}{dt} - kx$$

令：

$$\omega_0^2 = \frac{k}{m} \quad \omega_0 : \text{固有圆频率}; \quad \beta = \frac{\gamma}{2m} \quad \text{阻尼因数}$$

阻尼振动方程：

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0$$

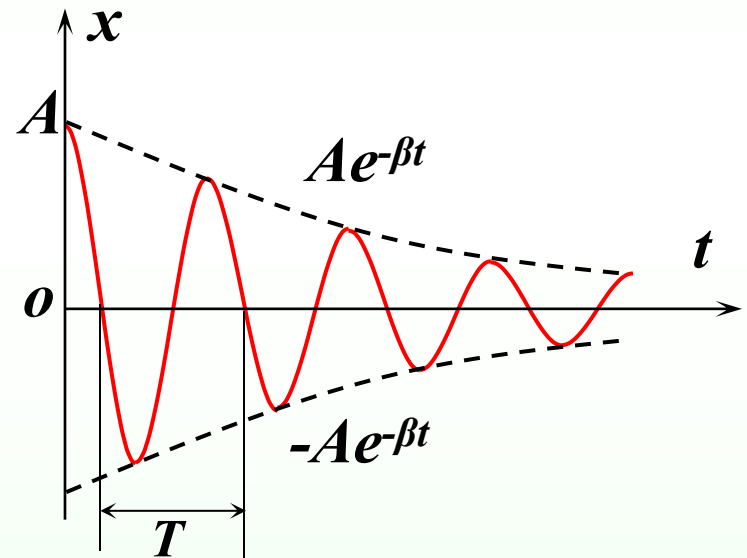
(1) 欠阻尼状态（阻尼较小）： $\beta < \omega_0$

$$x = Ae^{-\beta t} \cos(\omega' t + \varphi)$$

其中：

$$\omega' = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2} < \omega_0$$

$$\therefore T = \frac{2\pi}{\omega'} = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}} > T_0$$



阻尼越大，振幅衰减越快，周期越长。

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0$$

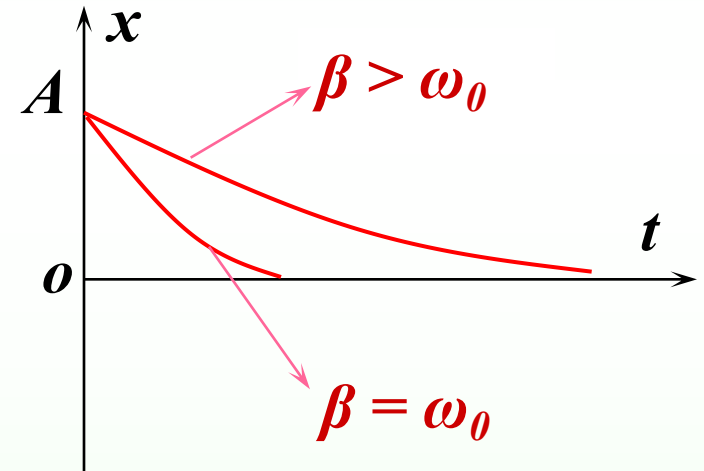
(2) 过阻尼状态（阻尼较大）： $\beta > \omega_0$

$$x = C_1 e^{-(\beta - \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2})t} + C_2 e^{-(\beta + \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2})t}$$

振动不会发生，物体缓慢回到平衡位置。

(3) 临界阻尼状态： $\beta = \omega_0$

$$x = (C_1 + C_2 t) e^{-\beta t}$$



振动不会发生，物体很快回到平衡位置。

阻尼的应用：阻尼天平、灵敏检流计 *etc.*。

二、受迫振动 共振

1. 受迫振动

阻尼的存在使振幅减小，若对系统施加一持续的周期性外力，则系统将做振幅不变的振动——**受迫振动**。

周期性外力叫驱动力

设周期性外力： $F(t) = F_0 \cos \omega t$

则受迫振动的动力学方程为：

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -\gamma \frac{dx}{dt} - kx + F_0 \cos \omega t$$

令： $\omega_0^2 = \frac{k}{m}, \quad 2\beta = \frac{\gamma}{m}, \quad f_0 = \frac{F_0}{m}$

得：

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = f_0 \cos \omega t$$

解为：

$$x = A_0 e^{-\beta t} \cos(\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2} t + \varphi') + A \cos(\omega t + \varphi)$$

即：受迫振动为阻尼振动和“简谐振动”之和。

$$x = A_0 e^{-\beta t} \cos(\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2} t + \varphi') + A \cos(\omega t + \varphi)$$

(1) 经足够长时间，第一项减弱到忽略不计，只剩第二项。

$$x = A \cos(\omega t + \varphi)$$

受迫振动为稳定振动，其周期为**外力的周期**，与系统的固有频率无关。

(2) 稳定受迫振动与周期性外力有一相位差 φ 。

(3) 稳定振动表达式中：

$$A = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\beta^2 \omega^2}}, \quad \tan \varphi = -\frac{2\beta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

2. 共振:

$$A = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\beta^2\omega^2}}$$

$$\text{令: } \frac{dA}{d\omega} = 0$$

得: 当周期性外力角频率为

$$\omega_m = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}$$

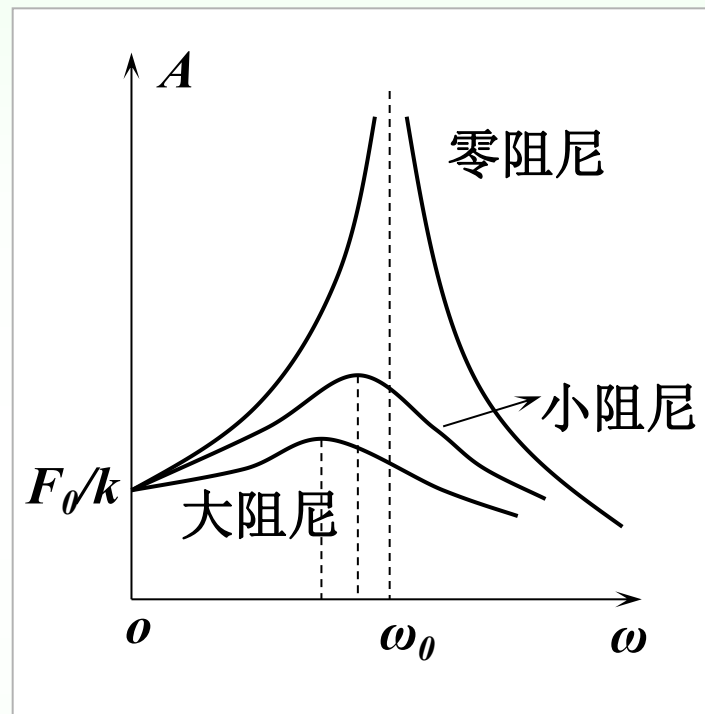
位移共振
角频率

时, 振幅有最大值:

$$A_m = \frac{f_0}{2\beta\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}}$$

振幅达到极大值的现象叫做**位移共振**

阻尼越小, 位移共振角频率就越接近系统的固有角频率, 共振振幅也就越大, 共振现象也就越强烈。



当 $\beta \rightarrow 0$ 时,
 $\omega_m \rightarrow \omega_0, A_m \rightarrow \infty$ 。

受迫振动的速度在一定的条件下也可以发生共振

——速度共振

速度共振频率正好等于系统的固有频率。

在阻尼很小的情况下，
速度共振和位移共振可以不加区分

共振现象极为普遍：

乐器利用共振来提高音响效果，
收音机利用电磁共振进行选台，
核磁共振被利用来进行物质结构研究以及医疗诊断



(视频)



美国塔科马海峡大桥断塌



直升机损坏

思考题：弹簧振子的无阻尼自由振动，位移和时间变化满足余弦函数的关系；而实际系统在驱动力 $F(t) = F_0 \cos \omega t$ 持续作用下的稳态受迫振动也满足余弦函数的关系，这两种振动有什么不同？