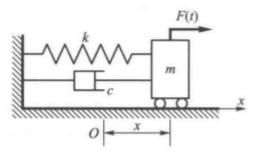
自由振动

振动力学

自由振动

对于以一个实际自由振动系统,可以简化成一个包含恢复力k(x)x、激励 F(t)、阻尼力 $c(x,\dot{x})\dot{x}$ 的运动模型。



单自由系统的运动方程

$$m\ddot{x} + c\dot{x} + kx = F(t)$$

恢复力k(x)x可表示成:

$$g(x) = k_1 x + k_2 x^2 + k_3 x^3 + \cdots$$

非线性阻尼 $c(x, \dot{x})\dot{x}$

$$c(x,\dot{x})\dot{x}=(c_0+c_1x^2+c_2\dot{x}^2)\dot{x}$$

含有上述非线性阻力的系统称为W VanderPol振子

当只含有线性刚度 k_1 和三次刚度 k_3 的系统称为 \mathbb{W} Duffing振子。

Duffing和VanderPol的组合称为Van der Pol oscillator

激励类型:

- 外加激励:
 - 1. 直接施加
 - 2. 基础运动,如相对运动。 当 $F(t)=0, m(\ddot{x}+\ddot{x}_g(t))+c\dot{x}+kx=0\Rightarrow m\ddot{x}+c\dot{x}+kx=-m\ddot{x}_g(t)$
- 参数激励 $m\ddot{x} + c_0\dot{x} + k_0x = -g_1(t)x g_2(t)\dot{x} g_3(t)\ddot{x}$

激励F(t)

• 谐和激励 $F(t) = \sum_{i=1}^n A_i sin(w_i t + arphi_i)$

- 周期激励 $F(t+\tau)=F(t)$,对激励进行傅里叶展开得: $F(t)=A_0+\sum_{i=1}^{\infty}A_i\cos(\frac{2\pi i}{T}t+\varphi_i)$
- 任意激励 满足条件 $\int_{-\infty}^{+\infty} |F(t)| dt < \infty$ 频谱连续
- 随机激励

随机激励是非定则(他的规律无法用时间的确定函数来描述)的激励,他无法用时间确定函数来描述,但具有一定的统计规律性,可以将随机激励转换成相关函数处理。

自相关函数 $R_x(\tau)$: 随机变量 $X(t_1)$ 与 $X(t_2)$ 乘积的集合平均,描述随机变量的"平均功率"随时差的变化.

$$R_x(au)=E[X(t)X(t+ au)]=\int_{-\infty}^{\infty}\int_{-\infty}^{\infty}x_1x_2p(x_1,x_2, au)dx_1dx_2$$

功率谱密度 S_x 描述随机变量的"平均功率"按频率的分布

$$S_x(f) = \int_{-\infty}^{\infty} R_x(au) e^{-2\pi i/ au} d au$$

也可以这样定义:

$$S_x(f) = \lim_{T o\infty} \left\{ E\left[rac{1}{T}|X_T(t)|^2
ight]
ight\}$$

在随机振动理论中, 功率谱法占有极为重要的地位。

对

$$m\ddot{x} + c\dot{x} + kx = F(t)$$

化作阻尼自由振动的标准形式:

$$\ddot{x}+2\xi\omega_0x+\omega_0^2x=f(t)$$

 $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ 称为固有频率 $\xi = \frac{c}{2m\omega_0}$ 称为阻尼系数,这是一个无量纲常数 求解特征方程可得

$$\lambda_{1,2} = -\xi \pm \sqrt{\xi^2 - 1} w_0$$

阻尼比	特征值	解
$\xi < 1$	$\lambda_{1,2} = -\xi\omega_0 \pm i\sqrt{1-\xi^2}w_0$	$e^{-\xi\omega_0t}(C_1\sin\sqrt{1-\xi^2}\omega_0t+C_2\cos\sqrt{1-\xi^2}\omega_0t)$
$\xi = 1$	$\lambda_{1,2}=\omega_0$	$C_1 e^{-\omega_0 t} + C_2 t e^{-\omega_0 t}$
$\xi>1$	$\lambda_{1,2} = -\xi\omega_0\pm\sqrt{\xi^2-1}w_0$	$e^{-\xi \omega_0} (C_1 e^{\sqrt{\xi^2-1}t} + C_2 e^{\sqrt{\xi^2+1}t})$

只有当 $\xi < 1$ 时称自由振动,一般只考虑这种情况

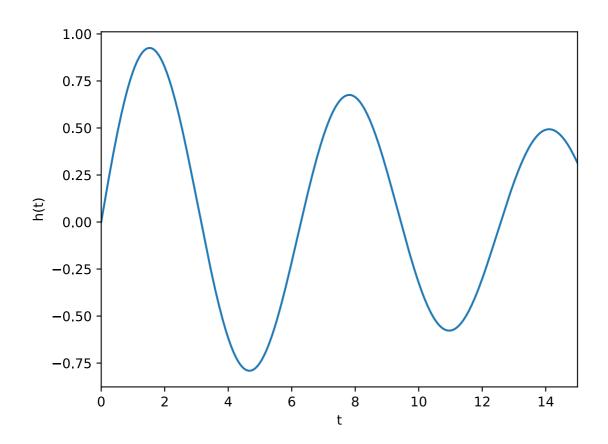
单位脉冲响应

$$egin{cases} \ddot{x}+2\xi\omega_0\dot{x}+\omega_0^2x=\delta(t)\ x(0)=\dot{x}(0)=0 \end{cases}$$

对应解

$$h(t)=rac{1}{\sqrt{1-\xi^2}w_0}e^{-\xi\omega_0t}\sin(\sqrt{1-\xi^2}\omega_0t)$$

大概运动图像:



周期: $T=rac{2\pi}{\sqrt{1-\xi^2\omega_0}}$ 赋值衰减: $e^{-\xi\omega_0T}$

于是对于任意脉冲函数 $f(t)\delta(t)$

我们可以给出解

$$x(t) = f(t)h(t)$$

计算*ξ* 当*ξ*较小时 取

$$Tpprox rac{2\pi}{\omega_0}$$

则取两个赋值, 可得衰减值

$$\frac{A_2}{A_1} = e^{-\xi \omega_0 T}$$

取对数后变换得

$$\xi = rac{1}{2\pi} \mathrm{ln} \, rac{A_1}{A_2}$$

也可以选定特定的幅值来计算