



同济大学土木工程防灾国家重点实验室、桥梁工程系

高等结构动力学

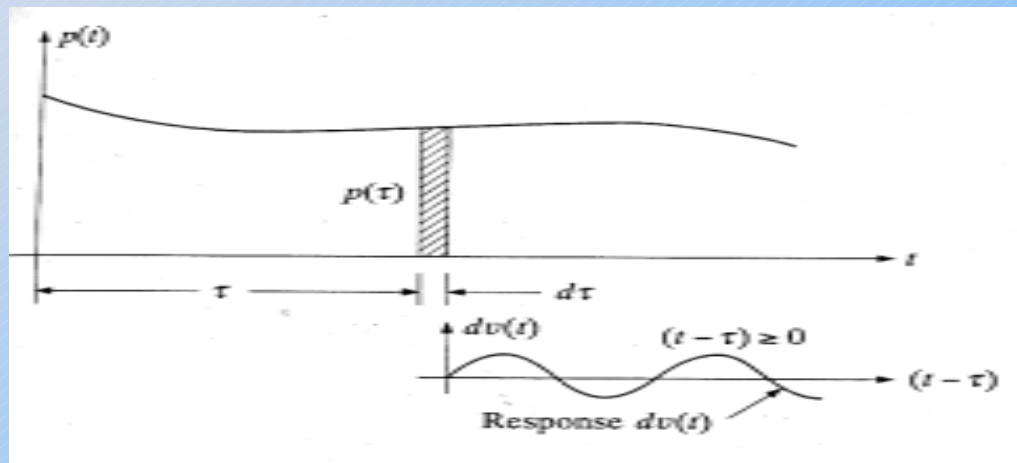
——之第三讲

广义单自由度叠加方法

主讲教师：葛耀君 教授、博士



1 时域方法(Time-Domain Method)



Duhamel 积分图式(无阻尼)

1.1 无阻尼精确解

近似公式：
$$v(\bar{t}) \doteq \frac{1}{m\omega} \left(\int_0^{t_1} p(t) dt \right) \sin \omega \bar{t}$$

微分公式：
$$dv(t) = \frac{p(\tau) d\tau}{m\omega} \sin \omega(t - \tau) \quad (t \geq \tau)$$

积分公式：
$$v(t) = \frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \sin \omega(t - \tau) d\tau \quad (t \geq 0)$$



1.1 无阻尼精确解(续)

广义卷积(General Convolution Integral) :

$$v(t) = \int_0^t p(\tau)h(t-\tau)d\tau \quad (t \geq 0)$$

单位脉冲响应函数(Unit-Impulse Response Function) :

$$h(t-\tau) = \frac{1}{m\omega} \sin \omega(t-\tau)$$

无阻尼自由振动响应 :

$$v(t) = \frac{\dot{v}(0)}{\omega} \sin \omega t + v(0) \cos \omega t + \frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \sin \omega(t-\tau) d\tau$$

适用条件 :

逐个冲击响应的叠加



1 时域方法(续)

1.2 有阻尼精确解

微分公式：

$$dv(t) = \left[\frac{p(\tau)d\tau}{m\omega_D} \sin \omega_D(t - \tau) \right] \exp[-\xi\omega(t - \tau)] \quad (t \geq \tau)$$

积分公式：

$$v(t) = \frac{1}{m\omega_D} \int_0^t p(\tau) \sin \omega_D(t - \tau) \exp[-\xi\omega(t - \tau)] d\tau \quad (t \geq 0)$$

单位脉冲响应函数：

$$h(t - \tau) = \frac{1}{m\omega_D} \sin \omega_D(t - \tau) \exp[-\xi\omega(t - \tau)]$$



1 时域方法(续)

1.3 无阻尼数值解

和差公式 : $\sin\omega(t-\tau) = \sin\omega t \cos\omega\tau - \cos\omega t \sin\omega\tau$

积分公式 : $v(t) = \frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \sin\omega(t-\tau) d\tau$

$$= \sin\omega t \left[\frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \cos\omega\tau d\tau \right] - \cos\omega t \left[\frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \sin\omega\tau d\tau \right]$$

$$= \bar{A}(t) \sin\omega t - \bar{B}(t) \cos\omega t$$

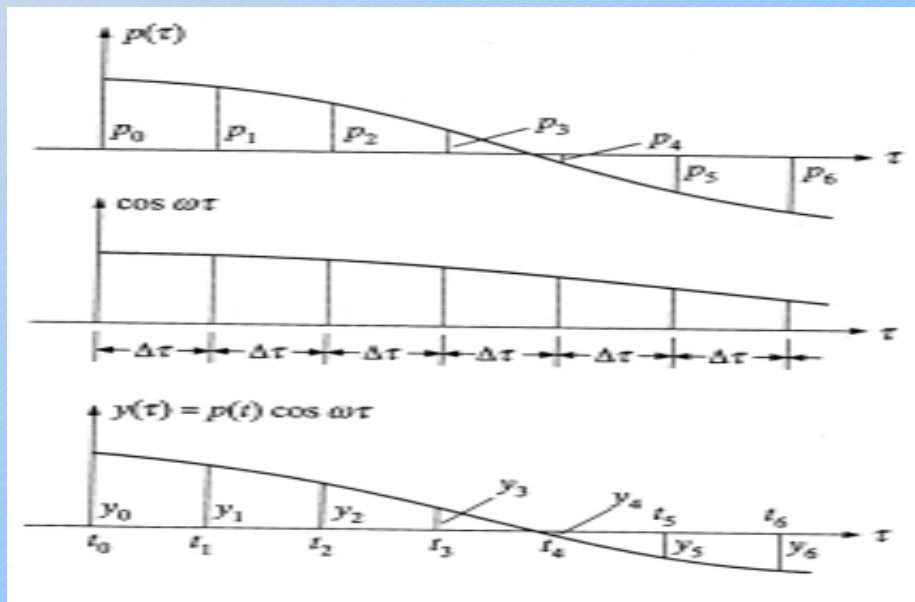
积分函数 : $\bar{A}(t) = \frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \cos\omega\tau d\tau$

$$\bar{B}(t) = \frac{1}{m\omega} \int_0^t p(\tau) \sin\omega\tau d\tau$$



1.3 无阻尼数值解(续)

数值积分函数： $y(\tau) \equiv p(\tau) \cos \omega \tau$



Duhamel 数值积分图

数值积分计算公式：

矩形公式：
$$\bar{A}_N = \frac{\Delta \tau}{m \omega} [y_0 + y_1 + y_2 + \dots + y_{N-1}]$$

曲边梯形：
$$\bar{A}_N = \frac{\Delta \tau}{2m \omega} [y_0 + 2y_1 + 2y_2 + \dots + 2y_{N-1} + y_N]$$

一次曲线：
$$\bar{A}_N = \frac{\Delta \tau}{m \omega} [y_0 + 4y_1 + 2y_2 + \dots + 4y_{N-1} + y_N]$$



1.3 无阻尼数值解(续)

数值积分递推计算公式(以 \bar{A}_N 为例) :

矩形公式 :
$$\bar{A}_N = \bar{A}_{N-1} + \frac{\Delta\tau}{m\omega} [y_{N-1}]$$

曲边梯形 :
$$\bar{A}_N = \bar{A}_{N-1} + \frac{\Delta\tau}{2m\omega} [y_{N-1} + y_N]$$

二次曲线 :
$$\bar{A}_N = \bar{A}_{N-1} + \frac{\Delta\tau}{3m\omega} [y_{N-2} + 4y_{N-1} + y_N]$$

\bar{B}_N 数值积分可以采用类似方法

无阻尼数值解 :

$$v_N = \bar{A}_N \sin \omega t_N - \bar{B}_N \cos \omega t_N$$



1 时域方法(续)

1.4 有阻尼数值解

积分公式： $v(t) = A(t) \sin \omega_D t - B(t) \cos \omega_D t$

积分函数： $A(t) = \frac{1}{m\omega_D} \int_0^t p(\tau) \frac{\exp(\xi\omega\tau)}{\exp(\xi\omega t)} \cos \omega_D \tau d\tau$

$$B(t) = \frac{1}{m\omega_D} \int_0^t p(\tau) \frac{\exp(\xi\omega\tau)}{\exp(\xi\omega t)} \sin \omega_D \tau d\tau$$

数值积分递推计算公式： $v_N = A_N \sin \omega_D t_N - B_N \cos \omega_D t_N$

矩形公式： $A_N = A_{N-1} \exp(-\xi\omega\Delta\tau) + \frac{\Delta\tau}{m\omega_D} y_{N-1} \exp(-\xi\omega\Delta\tau)$

曲边梯形： $A_N = A_{N-1} \exp(-\xi\omega\Delta\tau) + \frac{\Delta\tau}{2m\omega_D} [y_{N-1} \exp(-\xi\omega\Delta\tau) + y_N]$

二次曲线： $A_N = A_{N-2} \exp(-\xi\omega\Delta\tau)$

$$+ \frac{\Delta\tau}{3m\omega_D} [y_{N-2} \exp(-2\xi\omega\Delta\tau) + 4y_{N-1} \exp(-\xi\omega\Delta\tau) + y_N]$$



2 频域方法

2.1 Fourier响应积分

指数展开式：
$$p(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} P_n \exp(i\bar{\omega}_n t)$$

$$P_n = \frac{1}{T_p} \int_0^{T_p} p(t) \exp(-i\bar{\omega}_n t) dt$$

区间等分公式：

$$\frac{1}{T_p} = \frac{\bar{\omega}_1}{2\pi} = \frac{\Delta\bar{\omega}}{2\pi} \quad n\bar{\omega}_1 = n\Delta\bar{\omega} = \bar{\omega}_n \quad P_n T_p = p(i\bar{\omega}_n)$$

Fourier展开式：
$$p(t) = \frac{\Delta\bar{\omega}}{2\pi} \sum_{n=-\infty}^{\infty} P(i\bar{\omega}_n) \exp(i\bar{\omega}_n t)$$

$$P(i\bar{\omega}_n) = \int_{-\frac{T_p}{2}}^{\frac{T_p}{2}} p(t) \exp(-i\bar{\omega}_n t) dt$$



2.1 Fourier响应积分(续)

Fourier积分变换： $T_p \rightarrow \infty, \Delta\bar{\omega} \rightarrow d\bar{\omega}$

$$\text{逆变换： } p(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} P(i\bar{\omega}) \exp(i\bar{\omega}t) d\bar{\omega}$$

$$\text{正变换： } P(i\bar{\omega}) = \int_{-\infty}^{\infty} p(t) \exp(-i\bar{\omega}t) dt$$

有阻尼Fourier响应积分：

$$v(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} H(i\bar{\omega}) P(i\bar{\omega}) \exp(i\bar{\omega}t) d\bar{\omega}$$

频率响应函数：

$$H(i\bar{\omega}) = \frac{1}{k} \left[\frac{1}{(1-\beta^2) + i(2\xi\beta)} \right] = \frac{1}{k} \left[\frac{(1-\beta^2) - i(2\xi\beta)}{(1-\beta^2)^2 + i(2\xi\beta)^2} \right]$$



2 频域方法(续)

2.2 离散Fourier变换(Discrete Fourier Transform, DFT)

数值积分：
$$P_n = \frac{1}{T_p} \int_0^{T_p} p(t) \exp(-i\bar{\omega}_n t) dt = \frac{1}{T_p} \int_0^{T_p} q(t) dt$$

曲边梯形：
$$P_n = \frac{1}{N\Delta t} \left\{ \Delta t \left[\frac{q_0}{2} + \left(\sum_{m=1}^{N-1} q_m \right) + \frac{q_N}{2} \right] \right\}$$

令：
$$q_0 = q_N = 0, \quad \bar{\omega}_n = 2\pi n/T_p = 2\pi n/N\Delta t, \quad t_m = m\Delta t$$

$$P_n = \frac{1}{N} \sum_{m=1}^{N-1} p(t_m) \exp(-i \frac{2\pi n m}{N})$$

$$p(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} P_n \exp(i\bar{\omega}_n t)$$

$$p(t_m) = \sum_{n=-M}^M P_n \exp(i \frac{2\pi n m}{N}) = \sum_{n=0}^{N-1} P_n \exp(i \frac{2\pi n m}{N})$$



2 频域方法(续)

2.3 快速Fourier变换(Fast Fourier Transform, FFT)

正变换公式：
$$A_n = P_n N = \sum_{m=0}^{N-1} P_m \exp(-i \frac{2\pi n m}{N})$$

时间分段：
$$m = \frac{t_m}{\Delta t}$$

频率分段：
$$n = \frac{\bar{\omega}_n}{\Delta \omega} = \frac{2\pi}{T_p \Delta \omega}$$

变换运算：对于 $n = 1, 2, 3, \dots, N-1$

有 N^2 次复数运算 $\left\{ \begin{array}{l} \text{计算量大} \\ \text{精度不高} \end{array} \right.$

快速Fourier变换 = 离散Fourier变换的高效算法



2.3 快速Fourier变换(续)

FFT计算法则：

项数二项式表达

令： $N = 2^\gamma$ (γ 为整数)

$N = 1 \Rightarrow \gamma = 0$, $N = 2 \Rightarrow \gamma = 1$, $N = 3 \Rightarrow \gamma \neq \text{整数}$

$$n = 2^{\gamma-1} n_{r-1} + 2^{\gamma-2} n_{r-2} + \cdots + n_0$$

$$m = 2^{\gamma-1} m_{r-1} + 2^{\gamma-2} m_{r-2} + \cdots + m_0$$

$$n_{r-1}, n_{r-2}, \cdots, n_0 = +1 \text{ or } 0$$

$$m_{r-1}, m_{r-2}, \cdots, m_0 = +1 \text{ or } 0$$

DFT变换值

令： $W_N = \exp(-i2\pi/N)$

$$A(n_{r-1}, n_{r-2}, \cdots, n_0) = \sum_1^1 \sum_1^1 \cdots \sum_1^1 P_0(m_{r-1}, m_{r-2}, \cdots, m_0) W_N^{nm}$$



FFT 计算法则(续)

W_N^{nm} 计算方法

$$W_N^{nm} = W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)(2^{\gamma-1}m_{r-1}+2^{\gamma-2}m_{r-2}+\dots+m_0)}$$

$$W_N^{a+b} = W_N^a W_N^b$$

$$\begin{aligned} W_N^{nm} &= W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)(2^{\gamma-1}m_{r-1})} \\ &\quad \times W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)(2^{\gamma-2}m_{r-2}+\dots+m_0)} \\ &\quad \times \dots \times W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)m_0} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{第一项} &= W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)(2^{\gamma-1}m_{r-1})} \\ &= W_N^{2^\gamma(2^{\gamma-2}n_{r-1}m_{r-1})} \times W_N^{2^\gamma(2^{\gamma-3}n_{r-2}m_{r-1})} \times \dots \\ &\quad \times W_N^{2^\gamma(2n_1m_{r-1})} \times W_N^{2^{\gamma-1}(n_0m_{r-1})} \end{aligned}$$



FFT计算法则(续)

W_N^{nm} 计算方法

$$W_N^{2^r} = \left[\exp\left(-i \frac{2\pi}{N}\right) \right]^N = 1$$

第一项 = $W_N^{2^{\gamma-1}(n_0 m_{r-1})}$

第二项 = $W_N^{2^{\gamma-2}(2n_1+n_0)m_{r-2}}$

.....

最后项 = $W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)m_0}$

DFT变换值

$$A(n_{r-1}, n_{r-2}, \dots, n_0) = \sum_{m_0=0}^1 \sum_{m_1=0}^1 \dots \sum_{m_{r-1}=0}^1 \left[p_0(m_{r-1}, m_{r-2}, \dots, m_0) \times W_N^{2^{\gamma-1}(n_0 m_{r-1})} \right. \\ \left. \times W_N^{2^{\gamma-2}(2n_1+n_0)m_{r-2}} \times \dots \times W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)m_0} \right]$$



FFT计算法则(续)

求和运算

$$\sum_{m_{r-1}=0}^1 p_0(m_{r-1}, m_{r-2}, \dots, m_0) W_N^{2^{\gamma-1}(n_0 m_{r-1})} = p_1(n_0, m_{r-2}, \dots, m_0)$$

$$\sum_{m_{r-2}=0}^1 p_1(n_0, m_{r-2}, \dots, m_0) W_N^{2^{\gamma-2}(2n_1+n_0)m_{r-2}} = p_2(n_0, n_1, m_{r-3}, \dots, m_0)$$

.....

$$\sum_{m_0=0}^1 p_{r-1}(n_0, n_1, \dots, n_{r-2}, m_0) W_N^{(2^{\gamma-1}n_{r-1}+2^{\gamma-2}n_{r-2}+\dots+n_0)m_0} = A(n_{r-1}, n_{r-2}, \dots, n_0)$$

计算效率分析

令： $N = 1024$, $\gamma = 10$

$$\frac{FFT\text{计算量}}{DFT\text{计算量}} = 0.5\%$$



3 时域 - 频域传递函数

时域响应—Duhamel积分：

$$v(t) = \int_{-\infty}^t p(\tau)h(t-\tau)d\tau$$

频域响应—Fourier变换：

$$v(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} H(i\bar{\omega})P(i\bar{\omega})\exp(i\bar{\omega}t)d\bar{\omega}$$

时域传递函数—单位脉动响应：

$$h(t) = \frac{1}{m\omega_D} \sin \omega_D t \exp(-\xi\omega t)$$

频域传递函数—频率响应函数：

$$H(i\bar{\omega}) = \frac{1}{k} \left[\frac{1}{(1-\beta^2) + i(2\xi\beta)} \right]$$



3 时域 - 频域传递函数(续)

时域与频域传递函数关系

Fourier变换对

$$H(i\bar{\omega}) = \int_{-\infty}^{\infty} h(t) \exp(-i\bar{\omega}t) dt$$

$$h(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} H(i\bar{\omega}) \exp(i\bar{\omega}t) dt$$



小结

叠加方法

时域方法——Duhamel积分——三种数值方法

频域方法——Fourier变换——快速离散Fourier变换

两种方法

时域传递函数——单位脉冲

频域传递函数——频响函数

Fourier变换对



下周同一时间再见!