

§2 求非齐次常系数线性方程特解的待定系数法

November 10, 2016

§2 求非齐次常系数线性方程特解的待定系数法

- n 阶常系数方程

$$x^{(n)} + a_1 x^{(n-1)} + \cdots + a_{n-1} x' + a_n x = f(t). \quad (1)$$

(I) $f(t) = P_m(t)e^{\mu t}$, 其中 $P_m(t)$ 是 t 的 m 次多项式。

(II) $f(t) = [A_m(t) \cos \beta t + B_\ell(t) \sin \beta t]e^{\alpha t}$.

其中 $A_m(t), B_\ell(t)$ 分别是 t 的 m 次和 ℓ 次多项式。

情形 (I)

情形 (I) : $f(t) = P_m(t)e^{\mu t}$, 其中 $P_m(t)$ 是 t 的 m 次多项式。

(i) 若 μ 不是特征方程的根时, 有特解

$$x_0(t) = Q_m(t)e^{\mu t},$$

其中 $Q_m(t)$ 是待定的 m 次多项式。

(ii) 若 μ 是特征方程的 k 重根时, 有特解

$$x_0(t) = t^k Q_m(t)e^{\mu t},$$

其中 $Q_m(t)$ 是待定的 m 次多项式。

情形 (I)

原因：分两种情况讨论。（一） $\mu = 0$ 。

(i) 若 $\mu = 0$ 不是特征根，则 $a_n \neq 0$ 。令

$$x_0(t) = Q_m(t) = c_0 t^m + c_1 t^{m-1} + \cdots + c_m.$$

代入方程比较系数，确定 c_i 。

(ii) 若 $\mu = 0$ 是 k 重特征根，则方程化为

$$x^{(n)} + a_1 x^{(n-1)} + \cdots + a_{n-k} x^{(k)} = f(t).$$

令 $x^{(k)} = z$ ，则 $z^{(n-k)} + a_1 z^{(n-k-1)} + \cdots + a_{n-k} z = f(t)$ ，

且 $a_{n-k} \neq 0$ 。由 (i) 知上述方程有特解 $z(t) = \overline{Q_m}(t)$ 。

利用 $x^{(k)}(t) = z(t)$ 可推出原方程有一特解 $x(t) = t^k Q_m(t)$ 。

情形 (I)

(二) $\mu \neq 0$. 令 $x = ye^{\mu t}$.

(i) $D^m(e^{\mu t}y) = e^{\mu t}(D + \mu)^m y.$

(ii) $P(D)x = P(D)(ye^{\mu t}) = e^{\mu t}P(D + \mu)y.$

(iii) 方程 $P(D)x = e^{\mu t}P_m(t)$ 化为 $P(D + \mu)y = P_m(t).$

(iv) 方程 $P(D + \mu)y = 0$ 对应的特征方程为

$$P(\lambda + \mu) = 0.$$

情形 (I)

- (v) 若 $\lambda = \mu$ 不是原方程对应的特征方程的根, 即 $P(\mu) \neq 0$, 则 $\lambda = 0$ 不是方程 $P(\lambda + \mu) = 0$ 的根.

由 (一) $\Rightarrow P(D + \mu)y = P_m(t)$ 有特解: $y_0(t) = Q_m(t)$

故原方程有特解: $x_0(t) = e^{\mu t}y_0(t) = e^{\mu t}Q_m(t)$

其中 $Q_m(t)$ 是 m 次待定多项式。

- (vi) 若 $\lambda = \mu$ 是原方程对应的特征方程的 k 重根, 则 $\lambda = 0$ 是方程 $P(\lambda + \mu) = 0$ 的 k 重根。

由 (一) 知 $P(D + \mu)y = P_m(t)$ 有特解: $y_0(t) = t^k Q_m(t)$,

故原方程有特解: $x_0(t) = t^k e^{\mu t}y_0(t) = t^k e^{\mu t}Q_m(t)$

其中 $Q_m(t)$ 是 m 次待定多项式。

情形 (II)

情形 (II) : $f(t) = [A_m(t) \cos \beta t + B_\ell(t) \sin \beta t]e^{\alpha t}$,

其中 $A_m(t), B_\ell(t)$ 分别是 t 的 m 次和 ℓ 次多项式。

(i) 若 $\alpha + i\beta$ 不是特征方程的根时, 有特解

$$x_0(t) = [C_p(t) \cos \beta t + D_p(t) \sin \beta t]e^{\alpha t},$$

其中 $C_p(t), D_p(t)$ 是待定的 p 次多项式, $p = \max\{m, \ell\}$ 。

(ii) 若 $\alpha + i\beta$ 是特征方程的 k 重根时, 有特解

$$x_0(t) = t^k [C_p(t) \cos \beta t + D_p(t) \sin \beta t]e^{\alpha t},$$

其中 $C_p(t), D_p(t)$ 是待定的 p 次多项式, $p = \max\{m, \ell\}$ 。

例子

- 例1 求解方程

$$x''' + 3x'' + 3x' + x = e^{-t}(t - 5).$$

通解为

$$x = c_1 e^{-t} + c_2 t e^{-t} + c_3 t^2 e^{-t} - \frac{5}{6} t^3 e^{-t} + \frac{1}{24} t^4 e^{-t}.$$

- 例2 用两种方法求解方程: $y'' + 4y' + 4y = \cos 2x$.

通解为

$$y = c_1 e^{-2x} + c_2 x e^{-2x} + \frac{1}{8} \sin 2x.$$

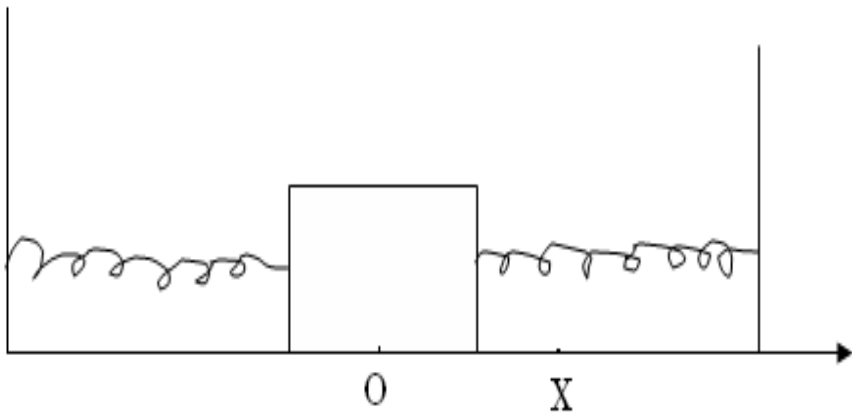
例子

- 例3 求解常系数线性方程组

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = x - 5y \\ \frac{dy}{dt} = 2x - y \end{cases}$$

振动系统

质量为 m 的质点沿水平轴运动于有阻力的介质中。



振动系统

- 质点在 x 处所受到的弹性力: $-bx$ ($b > 0$)

阻力: $-a\frac{dx}{dt}$ ($a > 0$).

质点的运动方程:

$$m\frac{d^2x}{dt^2} + a\frac{dx}{dt} + bx = 0.$$

- 若还受到外力的作用, 则运动方程为

$$m\frac{d^2x}{dt^2} + a\frac{dx}{dt} + bx = f(t).$$

初始条件为: $x(t_0) = x_0$, $x'(t_0) = x_1$.

没有外力时质点的运动规律

(I) 没有外力时: $m \frac{d^2 x}{dt^2} + a \frac{dx}{dt} + bx = 0.$

(1) 无阻力, 即 $a = 0.$

通解为: $x(t) = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t. (\omega^2 = \frac{b}{m}).$

初值问题的解为: $x(t) = A \cos(\omega t + \varphi).$

其中: $A = \sqrt{x_0^2 + \frac{x_1^2}{\omega^2}}, \quad \varphi = \operatorname{arctg} \left(-\frac{x_1}{x_0 \omega} \right).$

ω : 系统的固有频率, 它只依赖于系统的参数, 不依赖于初始条件。

A : 振幅, φ : 相位。它们不仅依赖于系统本身的参数, 还依赖于初始条件。(谐振动)

● 性质: 振动是周期的, 周期为: $T = \frac{2\pi}{\omega}.$

没有外力时质点的运动规律

(2) 有阻力, 即 $a > 0$.

特征方程: $\lambda^2 + 2\delta\lambda + \omega^2 = 0$, $\delta = \frac{a}{2m}$, $\omega^2 = \frac{b}{m}$.

$$\lambda = -\delta \pm \sqrt{\delta^2 - \omega^2}, \quad \operatorname{Re}(\lambda) < 0.$$

- 性质: 对方程的任意解 $x(t)$ 有 $\lim_{t \rightarrow \infty} x(t) = 0$ 。

质点的运动随时间的增加而逐渐减弱, 最终趋于平衡位置。

有外力时质点的运动规律

(II) 有周期外力 $f(t) = mF_0 \cos pt$.

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} + a \frac{dx}{dt} + bx = mF_0 \cos pt.$$

(1) 无阻力, 即 $a = 0$.

(a) 固有频率与外力频率不相同时, 即 $p \neq \omega$.

有一特解 (待定系数法): $x_0(t) = \frac{F_0}{\omega^2 - p^2} \cos pt$.

通解: $x = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t + \frac{F_0}{\omega^2 - p^2} \cos pt$.

振动分为固有振动和强迫振动两部分。

有外力时质点的运动规律

(b) 固有频率与外力频率相同时，即 $p = \omega$.

有一特解（待定系数法）：
$$x_0(t) = \frac{F_0}{2\omega} t \sin \omega t.$$

通解：
$$x = c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t + \frac{F_0}{2\omega} t \sin \omega t.$$

强迫振动的振幅随时间的增加而无限增加—发生共振现象。

有外力时质点的运动规律

(2) 有阻力, 即 $a > 0$.

- 固有振动随时间的增加而逐渐减弱, 最终消失。只需考虑强迫振动。
- 考虑强迫振动, 特解为 (待定系数法):

$$x_0(t) = A \cos(pt + \varphi).$$

其中 $A = \frac{F_0}{\sqrt{(\omega^2 - p^2)^2 + 4\delta^2 p^2}}, \quad \varphi = \arctg\left(\frac{2\delta p}{p^2 - \omega^2}\right).$

- 假定 $\omega^2 > 2\delta^2$, 则当外力的频率 $p = \sqrt{\omega^2 - 2\delta^2}$ 时振幅最大——发生共振。

作业：

求解下列方程：

(1) $x'' + 2x' = 3 + 4 \sin 2x$ 。

(2) $x'' - 2x' + 2x = 4e^t \cos t$.

(3) $x'' + x = t^2 + 2$.

(4) $x''' - 3x'' + 4x = te^{2t}$.