

§7.2 定解问题

以上导出的偏微分方程是对应问题物理规律的共性描述，但是任何具体的物理过程都是处于某种特定条件下的。特定条件就是指物体（对象）所处的特定“环境”和“历史”，即边界条件和初始条件。

边界条件—描述对象在边界上的物理状态

初始条件—描述对象在初始时刻的物理状态

边界条件和初始条件合称定解条件

7.2.1 初始条件

1. 输运（扩散、热传导）过程的初始条件

指研究的物理量 u 的初始分布（浓度、温度分布），具体是

$$u(x, y, z, t)|_{t=0} = \varphi(x, y, z, t), \quad \varphi \text{ 是已知函数.} \quad (7.2-1)$$

2. 振动过程的初始条件（弦、杆、膜、声振动、电磁波）

指 $t = 0$ 的初始振动“位移”和“速度”，即

$$u(x, y, z, t)|_{t=0} = \varphi(x, y, z, t), \quad (7.2-2)$$

$$u_t(x, y, z, t)|_{t=0} = \phi(x, y, z, t). \quad (7.2-3)$$

以上两种情况下，初始条件导数数目不同是因为它们（泛定方程）分别是时间的一阶和二阶偏微分方程。初始速度显然为零，即

注意：初始条件应当指 $t = 0$ 时刻整个系统的初始状态，而非个别点的初始状态。例如，一根长为 l 而两端固定的弦，用手把它的中点朝横向拨开距离 h （图7—8），然后放手任其振动。所谓初始时刻就是放手的那个瞬间。初始条件就是放手那个瞬间的弦的位移和速度。

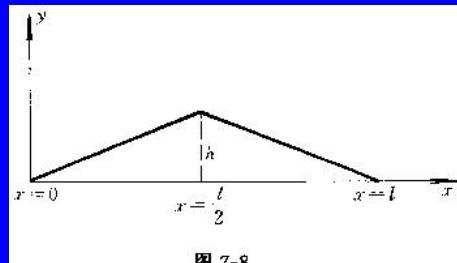


图 7-8

$u_t(x, t)|_{t=0} = 0$; 至于初始位移如写成

$$u(x, t)|_{t=0} = h,$$

那就错了, 因为 h 只是弦的中点的初始位移, 其他各点的位移并不是 h . 考虑到弦的初始形状是由两段直线衔接而成, 初始位移应是 x 的分段函数, 即

$$u(x, t)|_{t=0} = \begin{cases} (2h/l)x & , \quad (\text{在 } [0, l/2] \text{ 上}), \\ (2h/l)(l - x) & , \quad (\text{在 } [l/2, l] \text{ 上}). \end{cases}$$

3. 无初始条件—自由输运、自由振动

在无外源时, 输运过程中的输运称为自由输运; 在无外力时, 只是由于初始偏离或初始速度(能量)引起的振动称为自由振动. 自由输运和自由振动最终都会衰减为零. 因此, 对有源输运和受迫振动, 可以不计初始条件的影响.

7.2.2 边界条件

1. 边界条件的分类

- ★ 第一类：直接规定了物理量在边界上的取值，又称 Dirichlet 边界条件；
- ★ 第二类：直接规定了物理量在边界法向的方向导数值，又称 Neumann 边界条件；
- ★ 第三类：规定了物理量及其外法向导数的线性组合的数值，又称 Robin 边界条件.

具体可以表示为

$$\text{第一类} \quad u(x, y, z, t)|_{\text{边界 } x_0, y_0, z_0} = f(x_0, y_0, z_0, t),$$

$$\text{第二类} \quad \frac{\partial u}{\partial x}|_{\text{边界 } x_0, y_0, z_0} = f(x_0, y_0, z_0, t), \quad (7.2-4)$$

$$\text{第三类} \quad (u + Hu_n)|_{\text{边界 } x_0, y_0, z_0} = f(x_0, y_0, z_0, t).$$

其中， f 是时间 t 的已知函数， H 为常数.

不论何种类型的边界条件，如表达式中的自由项（不依赖于未知函数 u 的项）为零，称该边界条件为齐次的，反之为非齐次的。既有边界条件又有初始条件组成的定解问题称为混合问题。

2. 第一类边界条件

(1). 两端 $x = 0$ 和 $x = l$ 固定的弦的振动

$$\begin{cases} u|_{x=0} = 0, \\ u|_{x=l} = 0. \end{cases}$$

(2). 细杆热传导

一端 $x = a$ 的温度按已知规律 $f(t)$ 变化，

$$u(x, t)|_{x=a} = f(t) \quad (7.2-5)$$



如 $f(t) = u_0$, 即恒温, 则

$$u(x, t)|_{x=a} = u_0. \quad (7.2-6)$$

(3). 恒定表面浓度扩散

表面 $x = 0$ 和 $x = l$ 处, 边界上的物理状况—杂质浓度 u 不变

$$\begin{cases} u(x, t)|_{x=a} = N_0, \\ u(x, t)|_{x=l} = N_0. \end{cases}$$

3. 第二类边界条件

(1). 纵振动的杆

某个端点 $x = a$ 受到沿端点外法向的外力 $f(t)$ 作用, 由 Hooke 定律, 该端点的张应力 $Yu_n|_{x=a}$ 与外力的关系为

$$S(Yu_x)|_{x=a} = f(t). \quad (7.2-7)$$



对于 $x = a$ 自由, 则

$$u_n|_{t=a} = 0,$$

当 $f(t) \neq 0$ 时

$$u_x|_{x=a} = f(x)/YS,$$

$$u_x|_{x=l} = f(t)/YS.$$

(2). 细杆热传导

杆的异端 $x = a$ 有热源 $f(t)$ 沿该端点外法向流出, 则由热传导定律, 边界条件为

$$-ku_n|_{x=a} = f(t).$$

如有热流 $f(t)$ 流入, 则

$$-ku_n|_{x=a} = -f(t).$$

如绝热，则

$$u_n|_{x=a} = 0.$$

4. 第三类边界条件（了解）

7.2.3 衔接条件（了解）

初值（Cauchy）问题：仅由泛定方程和初始条件组成的定解问题。此时，如考虑物体内的部分，在所考虑的时间内，其边界的影响可以忽略不计，则可以认为该区域是无边界的，而不必考虑边界条件。

边值问题（Laplace 和 Poisson 方程）：只有边界条件而无初始条件的定解问题。

对一个具体问题，边界条件和初始条件是很重要的，定解条件不同，求解的方法、解的性质等也会有很大的不同，有时甚至是本质的

不同。

★ 例 (P.161)

★ 例 1 长为 l 的均匀弦，两端 $x = 0$ 和 $x = l$ 固定，弦中张力为 T_0 ，在 $x = h$ 点，以横向力 F_0 拉弦，达到稳定后放手任其自由振动。写出初始条件。

解：设横向力 F_0 作用处弦的位移为（最大） C ，则弦的初始位移为

$$u|_{t=0} = \begin{cases} \frac{C}{h}x & , \quad (0 \leq x \leq h) , \\ \frac{C}{l-h}(l-x) & , \quad (h \leq x \leq l) . \end{cases}$$

在力 F_0 作用点处，所受力平衡，所以

$$T_2 \cos \alpha_2 - T_1 \cos \alpha_1 = 0$$

$$F_0 - T_2 \sin \alpha_2 - T_1 \sin \alpha_1 = 0$$



因为是小振动, 所以

$$\sin \alpha_1 \approx \tan \alpha_1 \approx \alpha_1, \quad \sin \alpha_2 \approx \tan \alpha_2 \approx \alpha_2$$

$$\cos \alpha_1 \approx 1, \quad \cos \alpha_2 \approx 1$$

代入力的平衡方程中, 得

$$T_2 = T_1 = 0$$

$$F_0 = T_0 \frac{C}{h} + T_0 \frac{C}{l-h}$$

解得

$$C = \frac{F_0 h(l-h)}{T_0 l}$$

所以

$$u|_{t=0} \begin{cases} \frac{F_0(l-h)}{T_0 l} x & , \quad (0 \leq x \leq h) , \\ \frac{F_0 h}{T_0 l} (l-x) & , \quad (h \leq x \leq l) . \end{cases}$$



初始速度为

$$u|_{t=0} = 0.$$

★ 例 2 长为 l 的均匀杆两端受力 F_0 作用而纵振动. 写出边界条件.

解: 杆两端所受的拉力 F_0 等于这两端面所受的杨氏弹性力

$$YS \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{x=0} = -YS \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} = -F_0,$$

$$YS \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} = F_0.$$

$$YS \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{x=l} = YS \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=l} = F_0.$$

★ 例 3 长为 l 的均匀杆，两端有恒定热流进入，其强度为 q_0 ，写出这个热传导问题的边界条件.

解：在边界上有

$$-k \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{\Sigma} = q_n ,$$

在 $x = l$ 端，

$$-k \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{x=l} = -k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=l} = q_n = -q_0 ,$$

即

$$k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=l} = q_0 .$$

在 $x = 0$ 端，

$$-k \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{x=0} = k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} = q_n = -q_0 ,$$

即

$$k \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} = -q_0 .$$

★ 例 4 习题1是否需要衔接条件?

解: 弦在振动时, F_0 已不起作用, 所以不需要衔接条件, 若弦在振动时, 力 F_0 仍然在起作用, 就要衔接条件.

★ 例 5 一根杆由横截面相同的两段连接而成, 两段的材料不同, 杨氏模量分别为 Y^I 、 Y^{II} , 密度分别为 ρ^I 、 ρ^{II} , 试写出衔接条件.

解: 设两段杆的接点为 $x = 0$, 在连接处位移 u 是连续的, 所以有

$$Y^I S \frac{\partial u^I}{\partial n} \Big|_{x=0} = Y^I S \frac{\partial u^I}{\partial x} \Big|_{x=0},$$

$$Y^{II} S \frac{\partial u^{II}}{\partial n} \Big|_{x=0} = Y^{II} S \frac{\partial u^{II}}{\partial x} \Big|_{x=0}.$$

这两力是作用力与反作用里, 所以

$$Y^I S \frac{\partial u^I}{\partial x} \Big|_{x=0} = Y^{II} S \frac{\partial u^{II}}{\partial x} \Big|_{x=0}.$$

这就是衔接条件.

★ 例 6 写出静电场中电介质表面的衔接条件.

解: 在电介质表面, 电势是连续的.

$$u^I|_{x=0} = u^H|_{x+0},$$

又电位移法向分量连续,

$$D = \epsilon_1 E_1 = \epsilon_2 E_2$$

即

$$\epsilon_1 \frac{\partial u^I}{\partial x} \Big|_{x=0} = \epsilon_2 \frac{\partial u^H}{\partial x} \Big|_{x+0}.$$



作业(No.15)

P. 161: 1; 2; 3; 5; 6; 7
