

目录

第1章 波动方程的 Cauchy 问题	1
1.1 一维波动方程 Cauchy 问题的达朗贝尔公式	1
1.2 半无边界问题	4
1.3 高维波动方程的 Cauchy 问题	5
1.3.1 球面平均	6

第 1 章 波动方程的 Cauchy 问题

1.1 一维波动方程 Cauchy 问题的达朗贝尔公式

在上半空间 $\mathbb{R}^N \times [0, \infty)$ 上考虑波动方程的初值问题

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a^2 \Delta u = f(\mathbf{x}, t), & (\mathbf{x}, t) \in \mathbb{R}^N \times (0, \infty) \\ u(\mathbf{x}, 0) = \varphi(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \\ u_t(\mathbf{x}, 0) = \psi(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \end{cases} \quad (1.1)$$

利用线性叠加原理将它一分为三, 考虑以下三个方程

1.

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u_1}{\partial t^2} - a^2 \Delta u_1 = 0, & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \times (0, \infty) \\ u_1(\mathbf{x}, 0) = \varphi(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \\ u_{1t}(\mathbf{x}, 0) = 0, & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \end{cases} \quad (1.2)$$

2.

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u_2}{\partial t^2} - a^2 \Delta u_2 = 0, & (\mathbf{x}, t) \in \mathbb{R}^N \times (0, \infty) \\ u_2(\mathbf{x}, 0) = 0, & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \\ u_{2t}(\mathbf{x}, 0) = \psi(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \end{cases} \quad (1.3)$$

3.

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u_3}{\partial t^2} - a^2 \Delta u_3 = f(\mathbf{x}, t), & (\mathbf{x}, t) \in \mathbb{R}^N \times (0, \infty) \\ u_3(\mathbf{x}, 0) = 0, & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \\ u_{3t}(\mathbf{x}, 0) = 0, & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \end{cases} \quad (1.4)$$

则

$$u = u_1 + u_2 + u_3$$

定理 1.1 (Duhamel 齐次化原理)

设 $u_2(\mathbf{x}, t) = M_\psi(\mathbf{x}, t)$ 是上面第二个方程的解, 其中 M_ψ 表示第二个以 ψ 为初值的解, 则 u_1, u_3 分别表为

$$u_1(\mathbf{x}, t) = \frac{\partial}{\partial t} M_\varphi(\mathbf{x}, t) \quad (1.5)$$

$$u_3(\mathbf{x}, t) = \int_0^t M_{f_\tau}(\mathbf{x}, t - \tau) d\tau \quad (1.6)$$



故问题化为解以下特殊的一维波动方程的 Cauchy 问题

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) = 0, & x \in \mathbb{R} \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \in \mathbb{R} \end{cases}$$

方程为双曲方程, 特征方程为

$$-a^2 \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + 1 = 0$$

两个特征曲线为

$$v = x + at, \quad w = x - at$$

做变量替换

$$u(x, t) = U(v(x, t), w(x, t))$$

链式法则一通计算, 方程化为

$$\frac{\partial^2 U}{\partial w \partial v} = 0$$

故

$$\frac{\partial}{\partial v} \frac{\partial U}{\partial w} = 0, \quad \frac{\partial}{\partial w} \frac{\partial U}{\partial v} = 0$$

存在 $g(w), f(v)$, 使得

$$\begin{aligned} \frac{\partial U}{\partial w} &= g(w), \quad U = \int g(w) dw + C(v) \\ \frac{\partial U}{\partial v} &= f(v), \quad U = \int f(v) dv + C(w) \end{aligned}$$

通解形如

$$U(v, w) = F(v) + G(w)$$

从而

$$u(x, t) = U(v, w) = F(x + at) + G(x - at)$$

应用初始条件

$$u(x, 0) = F(x) + G(x) = 0$$

$$u_t(x, 0) = aF'(x) - aG'(x) = \psi(x)$$

对后一个积分, 得到

$$aF(x) - aG(x) = \int_{x_0}^x \psi(\xi) d\xi + C$$

得到

$$\begin{aligned} F(x) &= \frac{1}{2a} \int_{x_0}^x \psi(\xi) d\xi + \frac{C}{2a} \\ G(x) &= -\frac{1}{2a} \int_{x_0}^x \psi(\xi) d\xi - \frac{C}{2a} \end{aligned}$$

从而

$$\begin{aligned} F(x+at) &= \frac{1}{2a} \int_{x_0}^{x+at} \psi(\xi) d\xi + \frac{C}{2a} \\ G(x-at) &= -\frac{1}{2a} \int_{x_0}^{x-at} \psi(\xi) d\xi - \frac{C}{2a} \end{aligned}$$

于是

$$u(x, t) = F(x+at) + G(x-at) = \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi$$

应用 duhamel 齐次化,

$$\begin{aligned} u_1(x, t) &= \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \varphi(\xi) d\xi \right) = \frac{1}{2} \varphi(x+at) + \frac{1}{2} \varphi(x-at) \\ u_3(x, t) &= \int_0^t M_{f_\tau}(x, t-\tau) d\tau \\ &= \frac{1}{2a} \int_0^t \tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi \end{aligned}$$

最终, 通过 $u = u_1 + u_2 + u_3$, 我们得到以下达朗贝尔公式

定理 1.2

一维波动方程的 Cauchy 问题

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = f(x, t), & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \in \mathbb{R} \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \in \mathbb{R} \end{cases}$$

的解为

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi \\ &\quad + \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi \end{aligned}$$

称为达朗贝尔公式.



1.2 半无边界问题

命题 1.1

考虑 Cauchy 问题

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \in \mathbb{R} \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \psi(x), & x \in \mathbb{R} \end{cases}$$

其中 $a > 0, \varphi \in C^2(\mathbb{R}), \psi \in C^1(\mathbb{R})$, 则

1. 若 φ, ψ 是关于 x 的奇函数, 则对于每个固定的 $t > 0, u(0, t) = 0$
2. 如果 φ, ψ 是关于 x 的偶函数, 则对于每个固定的 $t > 0, \frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = 0$.



Idea 利用达朗贝尔公式

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi$$

即可.

问题 1.1 解下列问题:

1.

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & x > 0, t > 0 \\ u(0, t) = 0, & t > 0 \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x > 0 \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \psi(x), & x > 0 \end{cases}$$

Proof

1. 将 $\varphi, \psi(x)$ 做奇延拓, 得到 $\Phi(x), \Psi(x)$, 考虑 Cauchy 问题

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 U}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}, & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ U(x, 0) = \varphi(x), & x \in \mathbb{R} \\ U_t(x, 0) = \Psi(x), & x \in \mathbb{R} \end{cases}$$

解为

$$U(x, t) = \frac{\Phi(x + at) + \Phi(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \Psi(\xi) d\xi$$

并且满足 $U(0, t) = 0$, 故 U 在 $x > 0, t > 0$ 上是原问题的一个解, 故

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi, & x > 0, t < \frac{x}{a} \\ \frac{\varphi(x+at) - \varphi(at-x)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(\xi) d\xi, & x > 0, t > \frac{x}{a} \end{cases}$$

□

命题 1.2

考虑有齐次初值条件的非齐次方程

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, t), & x \in \mathbb{R}, t > 0 \\ u(x, 0) = \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0, & x \in \mathbb{R} \end{cases}$$

则

1. 如果对于每个固定的 t , $f(x, t)$ 是关于 x 的奇函数, 则 $u(0, t) = 0$,
2. 如果对于每个固定的 t , $f(x, t)$ 是关于 x 的偶函数, 则 $\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = 0$



Idea 利用达朗贝尔公式

$$u(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t+\tau)} f(\xi, \tau) d\xi$$

1.3 高维波动方程的 Cauchy 问题

考虑初值问题

$$\begin{cases} u_{tt} - \Delta u = 0, & (\mathbf{x}, t) \in \mathbb{R}^N \times (0, \infty) \\ u(\mathbf{x}, 0) = \varphi(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \\ u_t(\mathbf{x}, 0) = \psi(\mathbf{x}), & \mathbf{x} \in \mathbb{R}^N \end{cases}$$

的 C^m 解, 其中 $N \geq 2, m \geq 2$.

1.3.1 球面平均

定义 1.1

设 $\mathbf{x} \in \mathbb{R}^N, t > 0, r > 0$, 定义

1. 一点处的球面平均函数:

$$U(\mathbf{x}; r, t) = \frac{1}{N\omega_N r^{N-1}} \int_{\partial B(\mathbf{x}, r)} u(\mathbf{y}, t) \, dS(\mathbf{y})$$

为 $u(\cdot, t)$ 在球面 $\partial B(\mathbf{x}, r)$ 上的平均, 其中 ω_N 是 N 维单位球的体积.

2. 类似地定义

$$\Phi(\mathbf{x}; r) = \frac{1}{N\omega_N r^{N-1}} \int_{\partial B(\mathbf{x}, r)} \varphi(\mathbf{y}) \, dS(\mathbf{y})$$

$$\Psi(\mathbf{x}; r) = \frac{1}{N\omega_N r^{N-1}} \int_{\partial B(\mathbf{x}, r)} \psi(\mathbf{y}) \, dS(\mathbf{y})$$



定理 1.3 (Euler-Possion-Darboux)

对于固定的 $\mathbf{x} \in \mathbb{R}^N$, 对于高维的 Cauchy 问题, 若 $u \in C^m(\mathbb{R}^N \times [0, \infty))$ 是一个解, 则按 u 定义的 $U \in C^m(\overline{\mathbb{R}_+} \times [0, \infty))$, 并且

$$\begin{cases} U_{tt} - U_{rr} - \frac{N-1}{r} U_r = 0, & (r, t) \in \mathbb{R}_+ \times (0, \infty) \\ U(r, 0) = \Phi, & r \in \mathbb{R}_+ \\ U_t(r, 0) = \Psi, & r \in \mathbb{R}_+ \end{cases} \quad (1.7)$$



Proof 对 $U(\mathbf{x}; r, t)$ 积分下关于 r 求导, 利用格林公式, 得到

$$U_r(\mathbf{x}; r, t) = \frac{r}{N} \cdot \frac{1}{\omega_N r^N} \int_{B(\mathbf{x}, r)} \Delta u(\mathbf{y}, t) \, d\mathbf{y}$$

球面平均趋于 0:

$$\lim_{r \rightarrow 0^+} U_r(\mathbf{x}; r, t) = 0$$

对于 U_r 求导, 一通计算得到

$$\lim_{r \rightarrow 0^+} U_{rr}(\mathbf{x}; r, t) = \frac{1}{N} \Delta u(\mathbf{x}, t)$$

类似地计算 U_{rrr} 等等, 可以验证 $U \in C^m(\mathbb{R}_+ \times [0, \infty))$

另一方面, 由上面计算的 U_r 以及方程 $u_{tt} = \Delta u$, 得到

$$U_r(\mathbf{x}; r, t) = \frac{r}{N} \cdot \frac{1}{\omega_N r^N} \int_{B(\mathbf{x}, r)} u_{tt}(\mathbf{y}, t) \, d\mathbf{y}$$

$$r^{N-1} U_r = \frac{1}{N\omega_N} \int_{B(\mathbf{x}, r)} u_{tt} \, d\mathbf{y}$$

两边对 r 求导, 得到

$$\begin{aligned}(r^{N-1}U_r)_r &= \frac{1}{N\omega_N} \int_{\partial B(\mathbf{x},r)} u_{tt} \, dS \\ &= r^{N-1}U_{tt}\end{aligned}$$

□

接下来化 Euler-Poisson-Darboux 方程为通常的一维波动方程.

首先, 令 $N = 3, U \in C^2(\mathbb{R}^3 \times [0, \infty))$ 是初值问题的解, 令

$$\bar{U} = rU$$

$$\bar{\Phi} = r\Phi$$

$$\bar{\Psi} = r\Psi$$

则

定理 1.4

\bar{U} 满足方程

$$\begin{cases} \bar{U}_{tt} - \bar{U}_{rr} = 0, & (r, t) \in \mathbb{R}^+ \times (0, \infty) \\ \bar{U} = \bar{\Phi}, \bar{U}_t = \bar{\Psi}, & (r, t) \in \mathbb{R}^+ \times \{t = 0\} \\ \bar{U} = 0, & (r, t) \in \{r = 0\} \times (0, \infty) \end{cases} \quad (1.8)$$



Proof

$$\begin{aligned}\bar{U}_{tt} &= rU_{tt} = r \left(U_{rr} + \frac{2}{r}U_r \right) \\ &= rU_{rr} + 2U_r = (U + rU_r)_r \\ &= (\bar{U}_r)_r = \bar{U}_{rr}\end{aligned}$$

□

定理 1.5 (Kirchhoff 公式)

三维波动方程的初值问题的解为

$$u(\mathbf{x}, t) = \frac{1}{\sigma(\partial B_r)} \int_{\partial B(\mathbf{x}, t)} [t\psi(\mathbf{y}) + \varphi(\mathbf{y}) + \nabla\varphi(\mathbf{y}) \cdot (\mathbf{y} - \mathbf{x})] \, dS(\mathbf{y}), \quad \mathbf{x} \in \mathbb{R}^3, t > 0$$



Proof 利用达朗贝尔公式, 当 $0 \leq r \leq t$ 时

$$\bar{U}(\mathbf{x}; r, t) = \frac{1}{2} [\bar{\Phi}(r+t) - \bar{\Phi}(r-t)] + \frac{1}{2} \int_{-r+t}^{r+t} \bar{\Psi}(\mathbf{y}) \, d\mathbf{y}$$

由

$$u(\mathbf{x}, t) = \lim_{r \rightarrow 0^+} u(\mathbf{x}; r, t)$$

可得

$$\begin{aligned}
 u(\mathbf{x}, t) &= \lim_{r \rightarrow 0^+} \frac{\bar{U}(\mathbf{x}; r, t)}{r} \\
 &= \lim_{r \rightarrow 0^+} \left[\frac{\bar{\Phi}(r+t) - \bar{\Phi}(t-r)}{2r} + \frac{1}{2r} \int_{t-r}^{t+r} \bar{\Psi}(\mathbf{y}) \, d\mathbf{y} \right] \\
 &= \bar{\Phi}'(t) + \bar{\Psi}(t)
 \end{aligned}$$

带入, 并利用

$$\frac{1}{\sigma(\partial B_t)} \int_{\partial B(\mathbf{x}, t)} \varphi(\mathbf{y}) \, dS(\mathbf{y}) = \frac{1}{\sigma(B_1)} \int_{\partial B(0,1)} \varphi(\mathbf{x} + t\mathbf{z}) \, dS(\mathbf{z})$$

故

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{\sigma(\partial B_t)} \int_{\partial B(\mathbf{x}, t)} \varphi(\mathbf{y}) \, dS(\mathbf{y}) \right) = \frac{1}{\sigma(\partial B_t)} \int_{\partial B(\mathbf{x}, t)} \nabla \varphi(\mathbf{y}) \cdot \frac{\mathbf{y} - \mathbf{x}}{t} \, dS(\mathbf{y})$$

□

定理 1.6 (二维波动方程 Cauchy 问题的 Poisson 公式)

$$u(\mathbf{x}, t) = \frac{1}{2} \frac{1}{\sigma(\partial B_t)} \int_{\partial B(\mathbf{x}, t)} \frac{t}{\sqrt{t^2 - |\mathbf{y} - \mathbf{x}|^2}} [\varphi(\mathbf{y}) + t\psi(\mathbf{y}) + D\varphi(\mathbf{y}) \cdot (\mathbf{y} - \mathbf{x})] \, d\mathbf{y}$$

♡