

高等學校教材

数学物理方程

(第二版)

下册

陈庆益 李志深 编著

$$\begin{aligned} u_{tt} &= a^2 u_{xx} + f(x, t) \\ u(x, 0) &= u_t(x, 0) = 0 \\ u(0, t) &= u(l, t) = 0 \end{aligned}$$

高等教育出版社

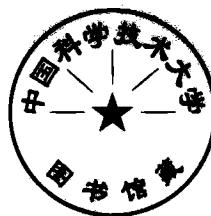
高等學校教材

數 學 物 理 方 程

(第二版)

下 册

陈庆益 李志深 编著



高等 教育 出版 社

内 容 提 要

本书为第二版，是在第一版的基础上总结了近几年的教学经验，并吸收了兄弟院校的宝贵意见，从表述方式或材料安排方面作了较大改动，使之更便于教学。

本书共十章，分上、下册出版。上册（前五章）包含古典数学物理方程的基本内容。第1章用微元法引出三类典型方程的定解问题，而把变分原理及相应的引出方式放入章末的附录中；第2、3、4章分别讨论波动方程、位势方程和热传导方程典型定解问题的适定性、解法及解的性质；第5章介绍二阶线性偏微分方程的分类和特征概念，并对典型方程作出总结；第6章基本上按数学分析的水平介绍广义函数，包括Соболев空间、嵌入定理及迹定理；第7章讨论一般的常系数方程及其基本解；第8章讲述变系数椭圆方程及退化的椭圆方程和双曲方程；第9章在对非线性方程的特性作一般性考察后，初步介绍冲击波和孤波；第10章介绍近似解，包括解析近似及数值近似。每章各节除附有习题外，还在各章末列有注释与文献，供进一步学习参考。

本书上册可作为高等院校数学专业的基础课教材，下册可作为选修课以及有关专业研究生课程的教学用书。

高等学校教材

数学物理方程

（第二版）

下 册

陈庆益 李志深 编著

*
高等教 学 出 版 社 出 版

新华书店北京发行所发行

北京印刷一厂印刷

开本850×1168 1/32 印张8 字数198,000

1979年1月第1版 1987年4月第2版

1987年4月第1次印刷

印数 00,001—3,620

书号 13010·01330 定价 1.35元

目 录

下 册

6. 广义函数	1
6.1. 广函及其运算	1
6.1.1. δ 分布及广函的定义 (1) 6.1.2. 广函的基本运算 (9)	
6.1.3. 广函的变元变换 (14) 6.1.4. 广函的导数 (18)	
习题 6.1(21)	
6.2. 广函的结构	23
6.2.1. 广函在有界域中的结构 (23) 6.2.2. 任意广函的结构 (26)	
6.2.3. 紧台广函的结构 (29) 6.2.4. 缓增广函的结构 (32)	
习题 6.2 (34)	
6.3. 广函的 Fourier 变换	34
6.3.1. 检试函数的 Fourier 变换 (34) 6.3.2. 广函的 Fourier 变换 (38)	
6.3.3. 广函的卷积 (43) 6.3.4. 广函的 Fourier 变换简表 (48) 习题 6.3 (51)	
6.4. Sobolev 空间	52
6.4.1. 空间 $W_p^m(\Omega)$ (52) 6.4.2. 嵌入定理 (54)	
6.4.3. 空间 H^s (57) 6.4.4. 迹定理 (60) 习题 6.4 (63)	
注释与文献	63
7. 一般常系数方程	65
7.1. 基本解	65
7.1.1. 初值问题情形 (65) 7.1.2. 某些方程的基本解 (71)	
7.1.3. 基本解简表 (83) 习题 7.1 (86)	
7.2. 基本解的存在性	86

7.2.1. 台阶积分法 (86)	7.2.2. 泛函延拓法 (91)
习题 7.2 (94)	
7.3. 适定定解问题	95
7.3.1. 初值问题 (95)	7.3.2. 混合问题 (98)
习题 7.3 (102)	
注释与文献.....	102
8. 变系数方程	103
8.1. 椭圆方程	103
8.1.1. 方程与边值条件 (103)	8.1.2. Green 公式 (111)
8.1.3. $H^s(\Omega) (s \geq 2m)$ 中的正则性 (116)	8.1.4. $H^s(\Omega) (s \geq 2m)$ 中的存在与唯一性 (124)
习题 8.1 (126)	
8.2. 退化的二阶椭圆方程	127
8.2.1. 二维情形 (127)	8.2.2. 极大值原理 (132)
8.2.3. 唯一性与误差估计 (143)	
8.2.4. 弱解的存在性条件 (145)	
习题 8.2 (147)	
8.3. 退化的二阶双曲方程	148
8.3.1. 初值问题 (148)	8.3.2. 混合问题 (157)
习题 8.3 (172)	
注释与文献.....	173
9. 非线性方程	174
9.1. 一般性讨论	174
9.1.1. 非线性引起的奇性 (174)	9.1.2. 某些初等解法 (178)
习题 9.1 (182)	
9.2. 拟线性双曲组	183
9.2.1. 运动波 (183)	9.2.2. 双曲组 (186)
9.2.3. 间断初值问题 (189)	
9.2.4. 混合问题 (195)	习题 9.2 (196)
9.3. 孤波	197
9.3.1. KdV 方程 (197)	9.3.2. 孤波间的相互作用 (201)
9.3.3. 立方 Schrödinger 方程 (203)	9.3.4. 正弦 Gordon 方程 (204)
习题 9.3 (207)	

注释与文献.....	207
10. 近似解.....	209
10.1. 解析近似解.....	209
10.1.1. 加权余量法 (209) 10.1.2. 正则摄动法 (214)	
10.1.3. 奇摄动法 (218) 习题 10.1 (230)	
10.2. 数值近似解.....	230
10.2.1. 有限差分法 (230) 10.2.2. 有限元素法 (239)	
习题 10.2 (246)	
注释与文献.....	247

6. 广义函数

广义函数(以后简称广函)及其 Fourier 变换理论是研究偏微分方程的重要工具。本章力图在数学分析水平上介绍广函理论，包括广函的局部结构，然后初步论述 Соболев 空间及 嵌入 定理，并提及迹定理。

6.1. 广函及其运算

6.1.1. δ 分布及广函的定义

在力学、物理学及技术科学中，常考虑一些集中量的分布密度或密度分布。例如，在通常的三维空间 \mathbf{R}^3 中某点 $x^0 = (x_1^0, x_2^0, x_3^0)$ 放置单位正电荷，若用

$$\delta(x - x^0) \equiv \delta(x_1 - x_1^0, x_2 - x_2^0, x_3 - x_3^0)$$

表示电荷的空间分布密度，那么，形式地由密度的通常定义可以认为

$$\begin{cases} \delta(x - x^0) = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta Q}{\Delta V}, \\ \iiint_{R^3} \delta(x - x^0) dx = 1, \end{cases}$$

这里用 ΔQ 记含点 x 的体元 ΔV 中所含的电荷总量。由此应该有

$$\begin{cases} \delta(x - x^0) = \begin{cases} \infty, & x = x^0, \\ 0, & x \neq x^0, \end{cases} \\ \iiint_{R^3} \delta(x - x^0) dx = 1. \end{cases} \quad (1)$$

一般地，对于在点 x^0 放置的集中正电荷 q ，则可形式地引进密度

分布

$$\rho(x, x^0) = f(x)\delta(x - x^0),$$

这里 $f(x)$ 为任一连续函数, 只要求

$$f(x^0) = q.$$

但是应该有

$$\begin{aligned} \rho(x, x^0) &= \begin{cases} \infty, & x = x^0, \\ 0, & x \neq x^0, \end{cases} \\ \iiint_{R^3} \rho(x, x^0) dV &= \iiint_{R^3} \delta(x - x^0) f(x) dx \\ &= f(x^0) = q. \end{aligned} \quad (2)$$

对于其他的集中量, 也可同样地引进密度分布函数, 并且都涉及这个 δ 分布或 δ 函数。

显然, 这个 δ 函数不能在经典的点函数意义下来理解, 因为在任何积分理论中, 都得不出 $\delta(x - x^0)$ 沿 R^3 的积分值为 1 的结果。但由于这个 δ 分布确实反映或至少近似地反映一种现实的量的关系: 单位集中量的密度分布, 并给现实的不连续量提供一种数数表述的可能性, 所以多年来得到广泛的应用。

为了从数学方面认识这个 δ 函数, 先由(1)及(2)形式地引出一些推论。首先注意, 对于具任意有限维数 n 的实空间 $R^n = \{x: x = (x_1, \dots, x_n)\}$, 位于任一固定点

$$x^0 = (x_1^0, \dots, x_n^0)$$

的单位集中量的密度分布是

$$\delta(x - x^0),$$

它是非负的对称函数(不妨取 $x^0 = (0, \dots, 0)$ 为坐标原点):

$$\delta(-x) = \delta(x) \geq 0, \forall x \in R^n, \quad (3)$$

这里 $-x = (-x_1, \dots, -x_n)$. 其次, 作为单位集中量的密度分布, 对于在点 x^0 放置集中量 $q = f(x^0)$ 的任一连续延拓 $f(x)$, 应有

$$\int \delta(x-x^0) f(x) dx = f(x^0) = q. \quad (4)$$

这里及以后常略去积分号下的积分域; 只在有所强调时, 才标明积分域是某个特定的域。最后, 虽然我们不能从点函数的角度来看待 δ 分布, 但却可由它对一些函数的作用值(4)来获取对这个 δ 分布的信息。也就是说, 可以把 δ 分布作为一定函数空间 Φ 上的连续线性泛函来看待。关于泛函, 下面将作详细说明。为了使 δ 分布便于运算, 例如无穷可微, 不妨对函数空间 Φ 作较强的要求。下面将看到, 取 Φ 为由所有在 \mathbf{R}^n 中无穷可微而分别在不同的有界域外恒等于零的实或复值函数 $\varphi(x)$ 组成的空间 $C_0^\infty(\mathbf{R}^n)$, 是特别有利的。 $C_0^\infty(\mathbf{R}^n)$ 中函数通常称为检试函数或基本函数; 相应地称 $C_0^\infty(\mathbf{R}^n)$ 为检试函数空间或基本空间。还有其他的基本空间, 但 $C_0^\infty(\mathbf{R}^n)$ 是最重要的基本空间。

引用已广泛流行的记号

$$\text{supp } \varphi = \{x: \varphi(x) \neq 0, x \in \mathbf{R}^n\}^-,$$

这里用 M^- 记集 M 的闭包^①, 并称 $\text{supp } \varphi$ 为函数 φ 的台或支集(support), 则 $C_0^\infty(\mathbf{R}^n)$ 中的函数 φ 称为紧台函数, 因为这时 $\text{supp } \varphi$ 为紧集(即 \mathbf{R}^n 中的有界闭集), 在 $\text{supp } \varphi$ 之外, $\varphi(x) \equiv 0 (x \notin \text{supp } \varphi)$ 。

一般地, 可引用记号

$$C_0^m(\Omega) = \{\varphi(x): \varphi \in C^m(\mathbf{R}^n), \text{supp } \varphi \text{ 为 } \Omega \text{ 中紧集}\},$$

其中 Ω 为 \mathbf{R}^n 中开集, $C^m(\mathbf{R}^n)$ 表示 \mathbf{R}^n 中 m 次连续可微的实或复值函数组成的空间, m 为某个非负整数, 可取值零, 也可取值 ∞ , $0 \leq m \leq \infty$ 。 C_0^m 也可记作 C_c^m 。

例 1 Dirichlet 函数是

^① 点集 M 的闭包 M^- 或 \bar{M} 是对 M 添加其所有的极限点而得的闭集。

6. 广义函数

$$f(x) = \begin{cases} 1, & \text{当 } x \text{ 为有理数,} \\ 0, & \text{当 } x \text{ 为无理数.} \end{cases}$$

它的台 $\text{supp } f = [-\infty, \infty]$, 即整个实轴.

空间 $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 中的函数是很多的, 例如有函数

$$\varphi(x; a, b, c) = \begin{cases} c \exp \frac{-b^2}{a^2 - |x|^2}, & |x|^2 = x_1^2 + \cdots + x_n^2 < a^2, \\ 0, & |x| \geq a, \end{cases} \quad (5)$$

其中 a 及 b 为任意正数, c 为任一实数或复数.

下面的定理说明 $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 中函数的稠密度.

定理 1 任一函数 $f(x) \in C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 可用 $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 中函数列一致逼近, 即 C_0^∞ 为 C_0^∞ 的稠密子空间.

证明 由 $f(x)$ 利用下式构造其光滑的均值函数,

$$f_\varepsilon(x) = \int_{|x-\xi|<\varepsilon} f(\xi) \varphi(x-\xi; \varepsilon, \varepsilon, A_\varepsilon) d\xi, \quad (6)$$

其中 A_ε 为正数, 它使得

$$\int \varphi(x; \varepsilon, \varepsilon, A_\varepsilon) dx = A_\varepsilon \int_{|x|<\varepsilon} \exp \frac{-\varepsilon^2}{\varepsilon^2 - |x|^2} dx = 1. \quad (7)$$

由(6)知 $\text{supp } f_\varepsilon$ 含于 $\text{supp } f$ 的 ε 邻域 $\Omega = \{x: |x-\xi| \leq \varepsilon, \xi \in \text{supp } f\}$ 中, 故 f_ε 具紧台; 因 $\varphi \in C_0^\infty$, 显然有 $f_\varepsilon \in C_0^\infty$. 据(7)有

$$\begin{aligned} f(x) - f_\varepsilon(x) &= \int_{|x-\xi|<\varepsilon} [f(x) - f(\xi)] \varphi(x-\xi; \varepsilon, \varepsilon, A_\varepsilon) d\xi \\ &\quad - \int_{|x-\xi|<\varepsilon} f(\xi) \varphi(x-\xi; \varepsilon, \varepsilon, A_\varepsilon) d\xi \\ &= \int_{|x-\xi|<\varepsilon} [f(x) - f(\xi)] \varphi(x-\xi; \varepsilon, \varepsilon, A_\varepsilon) d\xi. \end{aligned}$$

因 f 连续, 故对任一给定的 $\delta > 0$, 取 $\varepsilon > 0$ 充分小, 只要 $|x-\xi| \leq \varepsilon$, 就有 $|f(x) - f(\xi)| < \delta$. 于是由上式得

$$\begin{aligned}|f(x) - f_\varepsilon(\xi)| &\leq \delta \int_{|x-\xi|<\varepsilon} \varphi(x-\xi; \varepsilon, \varepsilon, A_\varepsilon) d\xi \\ &= \delta.\end{aligned}$$

这表明当 $\varepsilon \rightarrow 0$ 时, f_ε 一致逼近于 f .

$C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 显然以实或复数域作系数域组成线性空间. 现在对这个空间的函数列 $\{\varphi_i(x)\}$ 引进收敛性概念. 若

- 1) 所有 φ_i 在同一有界闭域 K 外恒等于零, 即 $\text{supp } \varphi_i \subset K$, $i \in N^+$, 这里 N^+ 表示由正整数组成的集;
- 2) $\{\varphi_i\}$ 的各阶导数列 $\{\partial^\alpha \varphi_i\}$, $|\alpha| \in N$, 在 K 上一致收敛于零, 其中 $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ 为任何 n 重指标, 即 $\alpha \in N^n$. 且

$$\partial^\alpha = \frac{\partial^{\alpha_1 + \dots + \alpha_n}}{\partial x_1^{\alpha_1} \dots \partial x_n^{\alpha_n}}, |\alpha| = \alpha_1 + \dots + \alpha_n, N = \{0, 1, 2, \dots\}. \quad (8)$$

则称列 $\{\varphi_i(x)\}$ 在 $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 中收敛于零. 通常记 $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 具备上述收敛性而成的(拓扑)空间为 $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ 或 \mathcal{D} (L.Schwartz 空间), 则列 $\{\varphi_i(x)\}$ 在 $C_0^\infty(\mathbb{R}^n)$ 中收敛于零可简记为

$$\varphi_i \rightarrow 0(\mathcal{D}).$$

$\varphi \rightarrow \varphi(\mathcal{D})$ 当然由 $\varphi - \varphi \rightarrow 0(\mathcal{D})$ 来定义. 类似地可定义空间 $\mathcal{D}(\Omega) \equiv C_0^\infty(\Omega)$ 中的收敛性. 显然, 在这种收敛性定义下, \mathcal{D} 及 $\mathcal{D}(\Omega)$ 都是完备空间.

于是可定义广函如下.

定义 1 \mathcal{D} 上的广函(或称分布) f 是 \mathcal{D} 上的连续线性泛函, 即对 \mathcal{D} 中每个检试函数 $\varphi(x)$, 有确定的实或复数

$$f(\varphi) \equiv \langle f, \varphi \rangle$$

与 φ 相对应, 并具备下面两个性质:

- 1) **线性** 对任何两个实或复数 a 及 b , 有

$$f(a\varphi + b\psi) = af(\varphi) + bf(\psi), \forall \varphi, \psi \in \mathcal{D}.$$

2) 连续性 当 $\varphi_i \rightarrow 0(\mathcal{D})$ 时, $f(\varphi_i) \rightarrow 0$ (在数列的通常收敛性定义下).

\mathcal{D} 上分布的全体记作 \mathcal{D}' , 称为广函空间(分布空间).

一般地, 空间 E 上的连续线性泛函的全体称为 E 的对偶空间, 记为 E' .

例 2 δ 分布是 \mathcal{D} 上如下定义的广函:

$$\langle \delta(x - x^0), \varphi(x) \rangle = \varphi(x^0), \forall \varphi \in \mathcal{D}. \quad (9)$$

读者可核验这样确定的 δ 分布确实是 \mathcal{D} 上的一个连续线性泛函. δ 分布通常称为 Dirac 分布或测度, 在技术科学中则称为脉冲符号或脉冲函数.

例 3 任一经典的局部 L 可积函数(即在 \mathbb{R}^n 的任一有界域上 Lebesgue 可积的函数) $f(x)$ 以如下方式确定一个广函^①:

$$\langle f, \varphi \rangle = \int \overline{f(x)} \varphi(x) dx, \forall \varphi \in \mathcal{D}. \quad (10)$$

据 \mathcal{D} 中收敛性定义并注意 $\text{supp } \varphi$ 为有界闭集, 容易看出, 当 $\varphi_i \rightarrow 0(\mathcal{D})$ 时, 由 Lebesgue 积分理论中的极限交换定理, 确有 $f(\varphi_i) \rightarrow 0$, 故(10)定义一个广函. (10) 中的 $\overline{f(x)}$ 是 $f(x)$ 的复共轭值. 以后会看到, 对复值泛函, 换 f 或 φ 为其复共轭值, 有其方便之处. (10) 中用 \bar{f} 而不用 $\bar{\varphi}$, 为的是符合定义 1 中的线性要求, $f(a\varphi) = af(\varphi)$, 而不是 $f(a\varphi) = \bar{a}f(\varphi)$.

由(10)知广函空间 \mathcal{D}' 包含所有的局部 L 可积函数. 故 \mathcal{D}' 为非空集; 另一方面, 由于 \mathcal{D}' 还包含 δ 分布这种“非经典”的广函, 所以广函空间 \mathcal{D}' 确实扩大了经典的函数空间. 为此须证明: 由(9) 定义的 δ 分布不能用任何一个局部 L 可积函数表示为形式(10).

应用反证法. 设存在某个局部 L 可积函数 $f(x)$ (因 δ 作用于实的 φ)

① 有时也用到不取复共轭值的形式, 而用圆括号表示,

$$(f, \varphi) = \int f(x) \varphi(x) dx.$$

取实值, 可取 f 为实值函数), 使

$$\langle \delta, \varphi \rangle = \int f(x) \varphi(x) dx = \varphi(0), \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}.$$

特别对由(5)确定的 $\varphi(x; a, a, 1) \in \mathcal{D}$, 有

$$\int_{|x| < a} f(x) \varphi(x; a, a, 1) dx = \varphi(0; a, a, 1) = \frac{1}{e},$$

注意右边的值与 a 无关. 令 $a \rightarrow 0$, 上式左边的值因积分域缩为一点而趋于零, 而与右边的值 e^{-1} 不相等. 所得矛盾表明 δ 分布确不能用经典的局部 L 可积函数表示为(10)的形式. 这种情况引出下面的定义.

定义 2 由局部 L 可积函数 $f(x)$ 按(10) 确定的广函称为函数型广函或正规广函; 非正规广函统统称为奇型广函.

δ 分布是奇型广函, 但不是仅有的奇型广函, 下面还会见到其他的奇型广函. 注意任一奇型广函不能由局部 L 可积函数表示为(10)的形式.

例 4 对任一局部 L 可积函数 $f(x)$, 由

$$\langle f, \varphi \rangle = \int \overline{f(x)} \partial^p \varphi(x) dx, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n) \quad (11)$$

也确定一个广函 $f \in \mathcal{D}'$. 根据 \mathcal{D} 中收敛性定义, 容易核验这个线性泛函的连续性. 当 $|p| > 0$ 且 f 处处不存在导数时, (11) 给出一个奇型广函.

定义 3 当 $|p| = p_1 + \dots + p_n$ 是使广函 $f \in \mathcal{D}'$ 表为形式(11)的最小阶数时, 称 f 为 $|p|$ 阶广函. 若 $|p| < \infty$, 则称 f 为有限阶广函. \mathcal{D} 上所有的有限阶广函组成的空间记作 \mathcal{D}'_r .

根据定义 3, 正规广函为零阶广函. 以后会看到, n 维空间的 δ 分布是 n 阶广函.

此后经常要用到两个广函相等的概念.

定义 4 若广函 $f \in \mathcal{D}'(\Omega)$ 在 Ω 的某一子域 ω 中使得

$$\langle f, \varphi \rangle = 0, \forall \varphi \in \mathcal{D}(\omega), \quad (12)$$

则称 f 在 ω 内为零广函。若广函 f 及 g 在 ω 内使 $f - g$ 为零广函，则称 f 与 g 在 ω 中相等；若 f 与 g 在 Ω 的任一子域 ω 中相等，即称 f 与 g 在 Ω 中相等。使广函 f 为零广函的最大开子集 $\omega \subset \Omega$ 的余集，称为广函 f 的台或支集，记作 $\text{supp } f$ 。

例 5 等式 $\delta(x_1, \dots, x_n) = \delta(x_1) \cdots \delta(x_n)$ 在 \mathcal{D}' 中按如下意义成立：

$$\begin{aligned} \langle \delta, \varphi \rangle &= \langle \delta(x_1), \langle \delta(x_2), \dots, \langle \delta(x_n), \varphi(x_1, \dots, x_n) \rangle \dots \rangle \dots \rangle \\ &= \langle \delta(x_1), \langle \delta(x_2), \dots, \langle \delta(x_{n-1}), \varphi(x_1, \dots, x_{n-1}, 0) \rangle \dots \rangle \dots \rangle \\ &= \dots = \varphi(0, \dots, 0), \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n), \end{aligned}$$

即 $\delta(x_1) \cdots \delta(x_n)$ 为张量积 $\delta(x_1) \otimes \cdots \otimes \delta(x_n)$ ，并按上式作用。

还可核验（作为习题）

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} x (\ln|x| - 1) \varphi''(x) dx &= \left\langle \text{Pv } \frac{1}{x}, \varphi \right\rangle \\ &\equiv \lim_{\epsilon \rightarrow 0+} \left(\int_{-\infty}^{-\epsilon} + \int_{\epsilon}^{\infty} \right) \frac{\varphi(x)}{x} dx, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^1), \end{aligned} \quad (13)$$

这里 $\text{Pv } \frac{1}{x}$ 记由右边极限定义的非局部可积函数 $\frac{1}{x}$ 的 Cauchy 主值。于是 $\frac{1}{x}$ 也是 \mathcal{D}' 中的奇型广函。以后会看到， $\frac{1}{x}$ 的各阶导数也在 \mathcal{D}' 中。因此， \mathcal{D}' 也包含许多非局部可积的经典函数。但奇性太高的函数，例如 $e^{\frac{1}{x}}$, $e^{\frac{1}{x^2}}$ 等，则不在 \mathcal{D}' 中。

最后考虑急降函数空间 (L.Schwartz S 空间) \mathcal{S} ：

$$\begin{aligned} \mathcal{S}(\mathbb{R}^n) &= \{ \varphi(x) : \sup_{\alpha, \beta} |x^\alpha \partial^\beta \varphi(x)| < \infty, x \in \mathbb{R}^n, \\ &\quad |\alpha|, |\beta| = 0, 1, 2, \dots \} \end{aligned} \quad (14)$$

即 \mathcal{S} 中函数 φ 当 $|x| \rightarrow \infty$ 时比 $|x|^{-1}$ 的任何正幂更快地趋于零，

φ 的各阶导数 $\partial^\alpha \varphi$ 也具此性质. 故 \mathcal{S} 称为急降函数空间, \mathcal{S} 中元 φ 称为急降函数. \mathcal{S} 中函数列 $\{\varphi_n(x)\}$ 的收敛性如下定义(显然, \mathcal{S} 在这种收敛下的完备空间):

$$\varphi_n(x) \rightarrow 0 (\mathcal{S}): \lim_{n \rightarrow \infty} \sup_{x \in \mathbb{R}^n} |x^\alpha \partial^\beta \varphi_n(x)| = 0, \\ \forall \alpha, \beta \in N^n, \forall x \in \mathbb{R}^n. \quad (15)$$

由此可引进 \mathcal{S} 上的连续线性泛函空间 \mathcal{S}' , 即 \mathcal{S} 上的广函空间 \mathcal{D}' . \mathcal{S} 上广函当 $|x| \rightarrow \infty$ 时仅仅能具幂增率 $O(|x|^\gamma)$, 故 \mathcal{S}' 称为缓增广函空间. 显然有包含关系:

$$\mathcal{D} \subset \mathcal{S}, \mathcal{S}' \subset \mathcal{D}'.$$

\mathcal{S} 中不属于 \mathcal{D} 的函数有 $e^{-|x|^2}$, \mathcal{D}' 中不属于 \mathcal{S}' 的广函有 $e^{|x|^2}$.

6.1.2. 广函的基本运算

根据广函定义, 容易把经典函数的一些运算法则推广到广函空间. 以下仅就 \mathcal{D}' 考察: \mathcal{S}' 中的情况基本上是类似的, 在有不同之处, 再特别提出.

\mathcal{D}' 中任意两个广函 f 及 g 的和 $f + g$ 定义为如下的广函:

$$\langle f + g, \varphi \rangle = \langle f, \varphi \rangle + \langle g, \varphi \rangle, \forall \varphi \in \mathcal{D}. \quad (1)$$

不难看出: $f + g$ 确作成 \mathcal{D} 上的连续线性泛函. 特别当 f 及 g 都是经典的局部 L 可积函数时, 和 $f + g$ 归为通常的函数和 $f(x) + g(x)$.

广函 f 与数 a 的积 af 定义为广函:

$$\langle af, \varphi \rangle = \bar{a} \langle f, \varphi \rangle, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n). \quad (2)$$

易知这样定义的积 af 确为 \mathcal{D} 上的连续线性泛函, 且当 f 为经典函数 $f(x)$ 时, 积 af 归为通常的积 $af(x)$.

结合以上两种运算, 知 \mathcal{D}' 以实或复数域作为系数域形成线性空间.

还可定义广函 f 与任一无穷可微函数 $a(x) \in \mathcal{E} \equiv C^\infty(\mathbb{R}^n)$ 的

积：

$$\langle af, \varphi \rangle = \langle f, \bar{a}\varphi \rangle, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n). \quad (3)$$

这样定义的泛函 af 显然是线性的，尚须核验它的连续性。为此只须注意当 $\varphi \rightarrow 0(\mathcal{D})$ 时，确有 $(\bar{a}\varphi) \rightarrow 0(\mathcal{D})$ 。事实上，由乘积微分运算方面的 Leibniz 法则

$$\partial^\alpha (\bar{a}\varphi) = \sum_{|\beta|=0}^{|\alpha|} \binom{\alpha}{\beta} \partial^\beta \bar{a} \partial^{\alpha-\beta} \varphi$$

及 \mathcal{D} 中收敛性定义，知上述收敛性成立。于是线性泛函 af 的连续性得到保证。显然，当 f 为经典的局部 L 可积函数 $f(x)$ 时，积 af 归为通常的乘积 $af(x)$ 。

注 1 函数型广函的作用形式 6.1.1(10) 中的复共轭值 \bar{f} ，显然不影响上述三种运算的经典情况。例如，和 $f + g$ 归为通常的和 $f(x) + g(x)$ ，而不是 $\bar{f(x)} + \bar{g(x)}$ ：因为 6.1.1(10) 只是一种作用关系，而不是在任一点给出 $\bar{f} + \bar{g}$ 的值。这里我们顺便强调一下：经典的连续函数由它在其定义域中每点 x 处的值确定；而广函作为连续线性泛函，则由它作用于空间 \mathcal{D} 中每个元 φ 的值所确定。

注 2 对于 \mathcal{S}' ，在由(3) 定义的积 af 中，还要求 $a(x)$ 具性质：

$$a(x) = O(|x|^k), \quad a \in \mathcal{S}, \quad (4)$$

k 为某非负整数，即 a 具幂增率。这个要求是显然的，因为 \mathcal{S}' 中广函只能具幂增率。具性质(4)的函数 $a(x)$ ，称为空间 \mathcal{S} 或 \mathcal{S}' 上的乘子。

注意，一般不能定义 \mathcal{D}' 中任意两个广函的乘积，例如， $\delta \cdot \delta$ 一般是没有意义的（近年来，物理学界和数学界都以多种方式定义这类乘积）。容易看出， \mathcal{D}' 上具结合性的乘法运算会导致矛盾：

$$\left[\left(Pv \frac{1}{x} \right) \cdot x \right] \cdot \delta = 1 \cdot \delta = \delta,$$

$$Pv \frac{1}{x} \cdot (x \cdot \delta) = Pv \frac{1}{x} \cdot 0 = 0.$$

这里用到由定义式(3)立即推出的结果 $x\delta=0$:

$$\langle x\delta, \varphi \rangle = \langle \delta, x\varphi \rangle = (x\varphi)|_{x=0} = 0, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}.$$

例 1 $a(x)\delta(x)=a(0)\delta(x)$.

事实上, 根据定义式(3)有:

$$\begin{aligned} \langle a(x)\delta(x), \varphi(x) \rangle &= \langle \delta(x), \bar{a}(x)\varphi(x) \rangle = \bar{a}(0)\varphi(0) \\ &= \langle a(0)\delta(x), \varphi(x) \rangle, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}. \end{aligned}$$

定义 1 \mathcal{D}' 中广函列 $\{f_i\}$ 的极限 f 如下理解:

$$\lim_{i \rightarrow \infty} \langle f_i, \varphi \rangle = \langle f, \varphi \rangle, \quad \forall \varphi \in \mathcal{D}. \quad (5)$$

这种借助通常数列收敛性引进的收敛性, 称为弱收敛性; 相应极限称为弱极限。定语“弱”常被略去。(5)可简记为

$$f_i \rightharpoonup f(\mathcal{D}'). \quad (6)$$

类似地可定义广函级数 $\sum f_i$ 的收敛性及 \mathcal{D}' 中的弱基本列。

注意列 $\{f_i\} \subset \mathcal{D}'$ 的弱极限 f 的连续性有待证明。

定理 1 若 \mathcal{D}' 中广函列 $\{f_i\}$ 有弱极限 f , 则 $f \in \mathcal{D}'$; 从而 \mathcal{D}' 为弱完备空间, 即 \mathcal{D}' 中每个弱基本列 $\{f_i\}$ 有弱极限 $f \in \mathcal{D}'$ 。

证明 f 显然为线性泛函; 对每个 $\varphi \in \mathcal{D}$, 有确定的数 $\lim_{i \rightarrow \infty} \langle f_i, \varphi \rangle$ 与 φ 相对应。为了证明 f 的连续性, 只须核验: 当 $\varphi_j \rightarrow 0(\mathcal{D})$ 时, 有 $\langle f, \varphi_j \rangle \rightarrow 0$ 。应用反证法。设存在列 $\{\varphi_j\} \subset \mathcal{D}$, 使

$$|\langle f, \varphi_j \rangle| \geq c > 0, \quad j = 1, 2, \dots, \quad (7)$$

且 $\varphi_j \rightarrow 0(\mathcal{D})$, 即

$$|\partial^\alpha \varphi_j| \leq 1/4^j, \quad |\alpha| = 0, 1, 2, \dots. \quad (8)$$

取 $\psi_j = 2^j \varphi_j \in \mathcal{D}$, 显然有 $\psi_j \rightarrow 0(\mathcal{D})$, 但 $|\langle f, \psi_j \rangle| \rightarrow \infty$ 。选 $\{\psi_j\}$ 的