

有限元方法

马睿

rui.ma@bit.edu.cn

课程名称：现代有限元方法

课程学时：32学时 课程学分：2学分

参考书目：

- ① 杜其奎、陈金如. 有限元方法的数学理论. 科学出版社. 2012.
- ② 王烈衡、许学军. 有限元方法的数学基础. 科学出版社. 2007.
- ③ 石钟慈、王鸣. 有限元方法的数学基础. 科学出版社. 2010.
- ④ S. C. Brenner and L. R. Scott. The mathematical theory of finite element methods. Third Edition, Springer, 2008.
- ⑤ P. G. Ciarlet. The finite element method for elliptic problems. SIAM. 2002.

成绩：期末60 + 平时成绩25 + 大作业15

作业要求：书写清楚步骤完整独立完成

课程主要内容

- Sobolev空间和变分原理
- 有限元和有限元空间
- 协调有限元方法的误差分析
- 数值积分和等参元
- 非协调有限元方法
- 混合有限元方法

Sobolev空间

设 Ω 是 \mathbb{R}^n 中的一个有界连通区域, 记边界为 $\partial\Omega$. $x = (x_1, \dots, x_n)$ 表示空间 \mathbb{R}^n 中的点. 当 m 非负整数或 ∞ 时:

- $C^m(\Omega)$: Ω 上 m 次连续可微的函数组成的集合
- $C^m(\bar{\Omega})$: $\bar{\Omega}$ 上 m 次连续可微的函数组成的集合
- $C_0^m(\Omega)$: $C^m(\Omega)$ 中紧支集都包含在 Ω 内函数的集合
- $m = 0$, 记 $C(\Omega)$, $C(\bar{\Omega})$ 和 $C_0(\Omega)$

多重指标 $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$, 记 $|\alpha| = \alpha_1 + \dots + \alpha_n$, 偏导数算子

$$\partial^\alpha = \frac{\partial^{|\alpha|}}{\partial x_1^{|\alpha_1|} \dots \partial x_n^{|\alpha_n|}}.$$

$C^m(\bar{\Omega})$ 在如下范数下是Banach空间

$$\|u\|_{C^m(\bar{\Omega})} = \max_{|\alpha| \leq m} \max_{x \in \bar{\Omega}} |\partial^\alpha u(x)|, \quad u \in C^m(\bar{\Omega})$$

L^p 空间

f 是 Ω 上实值 Lebesgue 可测函数, 记 Lebesgue 积分 $\int_{\Omega} f(x) \, dx$

$$\|f\|_{0,p,\Omega} = \left(\int_{\Omega} |f(x)|^p \right)^{1/p}, \quad 1 \leq p < \infty$$

$$\|f\|_{0,\infty,\Omega} = \operatorname{ess\,sup}_{x \in \Omega} |f(x)|$$

$p = 2$, 记 $\|f\|_{0,\Omega}$

定义 $L^p(\Omega)$ 空间: $L^p(\Omega) = \{f \mid \|f\|_{0,p,\Omega} < \infty\}, \quad 1 \leq p \leq \infty$

L^p 空间

f 是 Ω 上实值Lebesgue可测函数, 记Lebesgue积分 $\int_{\Omega} f(x) dx$

$$\|f\|_{0,p,\Omega} = \left(\int_{\Omega} |f(x)|^p \right)^{1/p}, \quad 1 \leq p < \infty$$

$$\|f\|_{0,\infty,\Omega} = \operatorname{ess\,sup}_{x \in \Omega} |f(x)|$$

$p = 2$, 记 $\|f\|_{0,\Omega}$

定义 $L^p(\Omega)$ 空间: $L^p(\Omega) = \{f \mid \|f\|_{0,p,\Omega} < \infty\}$, $1 \leq p \leq \infty$

空间 $L^p(\Omega)$ 中两个函数 f, g 如果 $\|f - g\|_{0,p,\Omega} = 0$, 则视为同一函数

定理 对于 $1 \leq p \leq \infty$, $L^p(\Omega)$ 是Banach空间.

定理 对于 $1 \leq p < \infty$, $C_0^\infty(\Omega)$ 在 L^p 中稠密.

Young不等式 $1 \leq p, q \leq \infty, 1 = 1/p + 1/q, a, b \geq 0$

$$ab \leq \frac{1}{p}a^p + \frac{1}{q}b^q$$

Hölder不等式(HW:证) $1 \leq p, q \leq \infty, 1 = 1/p + 1/q, f, g \in L^p(\Omega)$

$$\|f \cdot g\|_{0,1,\Omega} \leq \|f\|_{0,p,\Omega} \|g\|_{0,q,\Omega}$$

Schwarz不等式 $p, q = 2$, Hölder不等式为

$$\|f \cdot g\|_{0,1,\Omega} \leq \|f\|_{0,\Omega} \|g\|_{0,\Omega}$$

Minkowski不等式 $1 \leq p \leq \infty, f, g \in L^p(\Omega)$

$$\|f + g\|_{0,p,\Omega} \leq \|f\|_{0,p,\Omega} + \|g\|_{0,p,\Omega}$$

Sobolev空间

广义导数: Ω 上局部Lebesgue可积函数 u , 存在另一个 Ω 上局部Lebesgue可积函数 v 满足

$$\int_{\Omega} v \phi \, dx = (-1)^{\alpha} \int_{\Omega} u \partial^{\alpha} \phi \, dx, \quad \forall \phi \in C_0^{\infty}(\Omega),$$

称 v 为 u 的一个广义导数, 记作 $\partial^{\alpha} u$ (古典导数的推广)

Sobolev空间

广义导数: Ω 上局部Lebesgue可积函数 u , 存在另一个 Ω 上局部Lebesgue可积函数 v 满足

$$\int_{\Omega} v \phi \, dx = (-1)^{\alpha} \int_{\Omega} u \partial^{\alpha} \phi \, dx, \quad \forall \phi \in C_0^{\infty}(\Omega),$$

称 v 为 u 的一个广义导数, 记作 $\partial^{\alpha} u$ (古典导数的推广)

例 设 $\Omega = (-1, 1)$,

$$f(x) = |x| = \begin{cases} x, & 0 \leq x < 1 \\ -x, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

Sobolev空间

广义导数: Ω 上局部Lebesgue可积函数 u , 存在另一个 Ω 上局部Lebesgue可积函数 v 满足

$$\int_{\Omega} v \phi \, dx = (-1)^{\alpha} \int_{\Omega} u \partial^{\alpha} \phi \, dx, \quad \forall \phi \in C_0^{\infty}(\Omega),$$

称 v 为 u 的一个广义导数, 记作 $\partial^{\alpha} u$ (古典导数的推广)

例 设 $\Omega = (-1, 1)$,

$$f(x) = |x| = \begin{cases} x, & 0 \leq x < 1 \\ -x, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

一阶广义导数 $\partial^1 f = g$

$$g(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < 1 \\ -1, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

Sobolev空间

广义导数: Ω 上局部Lebesgue可积函数 u , 存在另一个 Ω 上局部Lebesgue可积函数 v 满足

$$\int_{\Omega} v \phi \, dx = (-1)^{\alpha} \int_{\Omega} u \partial^{\alpha} \phi \, dx, \quad \forall \phi \in C_0^{\infty}(\Omega),$$

称 v 为 u 的一个广义导数, 记作 $\partial^{\alpha} u$ (古典导数的推广)

例 设 $\Omega = (-1, 1)$,

$$f(x) = |x| = \begin{cases} x, & 0 \leq x < 1 \\ -x, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

一阶广义导数 $\partial^1 f = g$

$$g(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < 1 \\ -1, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

不存在二阶广义导数

Sobolev空间 $W^{m,p}(\Omega)$: 对于非负整数 m 和实数 $p \in [1, \infty]$, 定义

$$W^{m,p}(\Omega) = \{u \in L^p(\Omega) \mid \partial^\alpha u \in L^p(\Omega), |\alpha| \leq m\}$$

及Sobolev范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$

$$\|u\|_{m,p,\Omega} = \left(\sum_{|\alpha| \leq m} \int_{\Omega} |\partial^\alpha u|^p \, dx \right)^{1/p}, \quad 1 \leq p \leq \infty$$

$$\|u\|_{m,\infty,\Omega} = \max_{|\alpha| \leq m} \operatorname{ess\,sup}_{x \in \Omega} |\partial^\alpha u(x)|$$

则 $W^{m,p}(\Omega)$ 是Banach空间(**HW证**). 当 $p = 2$, 记 $H^m(\Omega)$, 相应范数 $\|\cdot\|_{m,\Omega}$.

Sobolev空间 $W^{m,p}(\Omega)$: 对于非负整数 m 和实数 $p \in [1, \infty]$, 定义

$$W^{m,p}(\Omega) = \{u \in L^p(\Omega) \mid \partial^\alpha u \in L^p(\Omega), |\alpha| \leq m\}$$

及Sobolev范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$

$$\|u\|_{m,p,\Omega} = \left(\sum_{|\alpha| \leq m} \int_{\Omega} |\partial^\alpha u|^p \, dx \right)^{1/p}, \quad 1 \leq p \leq \infty$$

$$\|u\|_{m,\infty,\Omega} = \max_{|\alpha| \leq m} \operatorname{ess\,sup}_{x \in \Omega} |\partial^\alpha u(x)|$$

则 $W^{m,p}(\Omega)$ 是Banach空间(**HW证**). 当 $p = 2$, 记 $H^m(\Omega)$, 相应范数 $\|\cdot\|_{m,\Omega}$.

$W^{m,p}(\Omega)$ 半范数

$$|u|_{m,p,\Omega} = \left(\sum_{|\alpha|=m} \int_{\Omega} |\partial^\alpha u|^p \, dx \right)^{1/p}, \quad 1 \leq p \leq \infty$$

$$|u|_{m,\infty,\Omega} = \max_{|\alpha|=m} \operatorname{ess\,sup}_{x \in \Omega} |\partial^\alpha u(x)|$$

- $W^{m,p}(\Omega)$: $C^\infty(\Omega)$ 在范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$ 下的完备化空间(等价定义)
- $W_0^{m,p}(\Omega)$: $C_0^\infty(\Omega)$ 在范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$ 下的完备化空间

当 $p = 2$, 记 $H^m(\Omega)$ 和 $H_0^m(\Omega)$, 都是Hilbert空间. 定义 $H_0^m(\Omega)$ 的对偶空间为 $H^{-m}(\Omega) = (H_0^m(\Omega))'$, 对偶范数

$$\|f\|_{-m,\Omega} = \sup_{v \in H_0^m(\Omega)} \frac{\langle f, v \rangle}{\|v\|_{m,\Omega}}$$

- $W^{m,p}(\Omega)$: $C^\infty(\Omega)$ 在范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$ 下的完备化空间(等价定义)
- $W_0^{m,p}(\Omega)$: $C_0^\infty(\Omega)$ 在范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$ 下的完备化空间

当 $p = 2$, 记 $H^m(\Omega)$ 和 $H_0^m(\Omega)$, 都是Hilbert空间. 定义 $H_0^m(\Omega)$ 的对偶空间为 $H^{-m}(\Omega) = (H_0^m(\Omega))'$, 对偶范数

$$\|f\|_{-m,\Omega} = \sup_{v \in H_0^m(\Omega)} \frac{\langle f, v \rangle}{\|v\|_{m,\Omega}}$$

定理[Poincaré-Friedrich不等式] 设 Ω 单连通, 且至少一个方向有界, 则对任意非负整数 m , 存在正常数 C_m 使得

$$\|v\|_{m,\Omega} \leq C_m |v|_{m,\Omega} \quad \forall v \in H_0^m(\Omega)$$

- $W^{m,p}(\Omega)$: $C^\infty(\Omega)$ 在范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$ 下的完备化空间(等价定义)
- $W_0^{m,p}(\Omega)$: $C_0^\infty(\Omega)$ 在范数 $\|\cdot\|_{m,p,\Omega}$ 下的完备化空间

当 $p = 2$, 记 $H^m(\Omega)$ 和 $H_0^m(\Omega)$, 都是Hilbert空间. 定义 $H_0^m(\Omega)$ 的对偶空间为 $H^{-m}(\Omega) = (H_0^m(\Omega))'$, 对偶范数

$$\|f\|_{-m,\Omega} = \sup_{v \in H_0^m(\Omega)} \frac{\langle f, v \rangle}{\|v\|_{m,\Omega}}$$

定理[Poincaré-Friedrich不等式] 设 Ω 单连通, 且至少一个方向有界, 则对任意非负整数 m , 存在正常数 C_m 使得

$$\|v\|_{m,\Omega} \leq C_m |v|_{m,\Omega} \quad \forall v \in H_0^m(\Omega)$$

定理 如果区域 Ω 的边界 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续的且 $1 \leq p < \infty$, 则 $C^\infty(\bar{\Omega})$ 在 $W^{m,p}(\Omega)$ 中稠密.

Sobolev空间嵌入定理

定义 称 X 嵌入(连续地)到 Y , 记 $X \hookrightarrow Y$, 如果(i) $X \subset Y$.
(ii)由 $Ix = x$ 定义的恒同算子(内射) $I: X \rightarrow Y$ 是连续的, 即存在与 x 无关的常数 C 使得 $\|Ix\|_Y \leq C \|x\|_X$

定义 称 X 紧嵌入到 Y , 记 $X \overset{c}{\hookrightarrow} Y$, 如果(i) $X \subset Y$. (ii)恒同算子 I 是紧的: X 中有界集为 Y 中的紧集, 即设 $B \subset X$ 是 X 的一个有界集, 则在 B 中存在一序列使得在 Y 中收敛

Sobolev空间嵌入定理

定义 称 X 嵌入(连续地)到 Y , 记 $X \hookrightarrow Y$, 如果(i) $X \subset Y$.
(ii)由 $Ix = x$ 定义的恒同算子(内射) $I: X \rightarrow Y$ 是连续的, 即存在与 x 无关的常数 C 使得 $\|Ix\|_Y \leq C \|x\|_X$

定义 称 X 紧嵌入到 Y , 记 $X \overset{c}{\hookrightarrow} Y$, 如果(i) $X \subset Y$. (ii)恒同算子 I 是紧的: X 中有界集为 Y 中的紧集, 即设 $B \subset X$ 是 X 的一个有界集, 则在 B 中存在一序列使得在 Y 中收敛

定理 设有界区域 Ω 边界 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续的, 且 $1 \leq p \leq \infty, m \geq 1$, 则

$$W^{m,p}(\Omega) \hookrightarrow \begin{cases} L^q(\Omega), & 1 \leq q \leq \frac{np}{n-mp} & \text{当 } m < \frac{n}{p} \\ L^q(\Omega), & 1 \leq q < \infty & \text{当 } m = \frac{n}{p} \\ C(\overline{\Omega}) & & \text{当 } m > \frac{n}{p} \end{cases}$$

(事实上, 上述也是紧嵌入的, 对于无界区域 Ω 只有嵌入)

当 $n = 2$, 有 $H^2(\Omega) \xhookrightarrow{c} C(\overline{\Omega})$ 以及

$$H^1(\Omega) \not\hookrightarrow C(\overline{\Omega}), \quad H^1(\Omega) \xhookrightarrow{c} L^q(\Omega), \quad 1 \leq q < \infty$$

在 $\Omega = \{x \in \mathbb{R}^2 : |x| < 1/2\}$ 上, $f(x) = \log |\log |x||$ 有 $f \in H^1(\Omega)$ 但 $f \notin C(\overline{\Omega})$ (感兴趣可以去证一下)

当 $n = 3$, $H^1(\Omega) \xhookrightarrow{c} L^6(\Omega)$

迹定理

由嵌入定理，当 $m > \frac{n}{p}$ 时， $W^{m,p}(\Omega)$ 可紧嵌入到 $C(\overline{\Omega})$ ，因此可以将 $u \in C(\overline{\Omega})$ 在 $\partial\Omega$ 上的值作为 $u \in W^{m,p}(\Omega)$ 在 $\partial\Omega$ 上的值.

迹定理

由嵌入定理, 当 $m > \frac{n}{p}$ 时, $W^{m,p}(\Omega)$ 可紧嵌入到 $C(\overline{\Omega})$, 因此可以将 $u \in C(\overline{\Omega})$ 在 $\partial\Omega$ 上的值作为 $u \in W^{m,p}(\Omega)$ 在 $\partial\Omega$ 上的值.

当 $m \geq 1$ 且 $\partial\Omega$ 是 m 阶光滑时, 存在只跟 Ω 有关的常数 C_Ω 使得

$$\|v\|_{0,p,\partial\Omega} \leq C_\Omega \|v\|_{m,p,\Omega} \quad \forall v \in C^m(\overline{\Omega})$$

迹定理

由嵌入定理, 当 $m > \frac{n}{p}$ 时, $W^{m,p}(\Omega)$ 可紧嵌入到 $C(\bar{\Omega})$, 因此可以将 $u \in C(\bar{\Omega})$ 在 $\partial\Omega$ 上的值作为 $u \in W^{m,p}(\Omega)$ 在 $\partial\Omega$ 上的值.

当 $m \geq 1$ 且 $\partial\Omega$ 是 m 阶光滑时, 存在只跟 Ω 有关的常数 C_Ω 使得

$$\|v\|_{0,p,\partial\Omega} \leq C_\Omega \|v\|_{m,p,\Omega} \quad \forall v \in C^m(\bar{\Omega})$$

对 $u \in W^{m,p}(\Omega)$, 由于 $C^\infty(\bar{\Omega})$ 在 $W^{m,p}(\Omega)$ 中稠密, 存在 $\{u_k\} \in C^\infty(\bar{\Omega})$

$$\|u - u_k\|_{0,p,\partial\Omega} \rightarrow 0 \quad \text{当 } k \rightarrow \infty$$

故 $\{u_k\}$ 在 $L^p(\partial\Omega)$ 中收敛, 记极限为 $u|_{\partial\Omega}$. (与所选序列无关)

迹定理

由嵌入定理, 当 $m > \frac{n}{p}$ 时, $W^{m,p}(\Omega)$ 可紧嵌入到 $C(\bar{\Omega})$, 因此可以将 $u \in C(\bar{\Omega})$ 在 $\partial\Omega$ 上的值作为 $u \in W^{m,p}(\Omega)$ 在 $\partial\Omega$ 上的值.

当 $m \geq 1$ 且 $\partial\Omega$ 是 m 阶光滑时, 存在只跟 Ω 有关的常数 C_Ω 使得

$$\|v\|_{0,p,\partial\Omega} \leq C_\Omega \|v\|_{m,p,\Omega} \quad \forall v \in C^m(\bar{\Omega})$$

对 $u \in W^{m,p}(\Omega)$, 由于 $C^\infty(\bar{\Omega})$ 在 $W^{m,p}(\Omega)$ 中稠密, 存在 $\{u_k\} \in C^\infty(\bar{\Omega})$

$$\|u - u_k\|_{0,p,\partial\Omega} \rightarrow 0 \quad \text{当 } k \rightarrow \infty$$

故 $\{u_k\}$ 在 $L^p(\partial\Omega)$ 中收敛, 记极限为 $u|_{\partial\Omega}$. (与所选序列无关)

称 $u|_{\partial\Omega}$ 是函数 $u \in W^{m,p}(\Omega)$ 的迹, 算子 $\text{tr} : u \rightarrow u|_{\partial\Omega}$ 称为迹算子

迹定理

定理 设 Ω 边界 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续的且分片 m 阶光滑, $mp < n$ 且 $p \leq q \leq (n-1)p/(n-mp)$, 则

$$\text{tr} : W^{m,p}(\Omega) \hookrightarrow L^q(\partial\Omega),$$

如果 $mp = n$, 则上式对 $1 \leq p \leq q < \infty$ 也成立

迹定理

定理 设 Ω 边界 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续的且分片 m 阶光滑, $mp < n$ 且 $p \leq q \leq (n-1)p/(n-mp)$, 则

$$\text{tr} : W^{m,p}(\Omega) \hookrightarrow L^q(\partial\Omega),$$

如果 $mp = n$, 则上式对 $1 \leq p \leq q < \infty$ 也成立

特别地, 当 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续,

$$H^1(\Omega) \hookrightarrow L^2(\partial\Omega)$$

对于空间 $W_0^{1,p}(\Omega)$, 有

$$W_0^{1,p}(\Omega) = \{v \mid v \in W^{1,p}(\Omega), v|_{\partial\Omega} = 0\}$$

迹定理

定理 设 Ω 边界 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续的且分片 m 阶光滑, $mp < n$ 且 $p \leq q \leq (n-1)p/(n-mp)$, 则

$$\text{tr} : W^{m,p}(\Omega) \hookrightarrow L^q(\partial\Omega),$$

如果 $mp = n$, 则上式对 $1 \leq p \leq q < \infty$ 也成立

特别地, 当 $\partial\Omega$ 是Lipschitz连续,

$$H^1(\Omega) \hookrightarrow L^2(\partial\Omega)$$

对于空间 $W_0^{1,p}(\Omega)$, 有

$$W_0^{1,p}(\Omega) = \{v \mid v \in W^{1,p}(\Omega), v|_{\partial\Omega} = 0\}$$

大部分内容见杜、陈. 关于Sobolev空间详细介绍可参考R. A. Adams, Sobolev spaces, 1975. (有中文翻译)

变分原理

Poisson方程的Dirichlet边值问题

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{在}\Omega\text{内} \\ u|_{\partial\Omega} = g \end{cases} \quad (1)$$

变分原理

Poisson方程的Dirichlet边值问题

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{在}\Omega\text{内} \\ u|_{\partial\Omega} = g \end{cases} \quad (1)$$

假设解 $u \in C^2(\overline{\Omega})$. 对任意 $v \in C_0^\infty(\Omega)$,

$$-\int_{\Omega} v \Delta u \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx.$$

变分原理

Poisson方程的Dirichlet边值问题

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{在}\Omega\text{内} \\ u|_{\partial\Omega} = g \end{cases} \quad (1)$$

假设解 $u \in C^2(\overline{\Omega})$. 对任意 $v \in C_0^\infty(\Omega)$,

$$-\int_{\Omega} v \Delta u \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx.$$

利用Green公式和 $v|_{\partial\Omega} = 0$

$$\int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial v}{\partial x_i} \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx$$

令

$$a(u, v) = \int_{\Omega} \sum_{i=1}^n \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial v}{\partial x_i} \, dx$$

Poisson方程的变分形式

则

$$a(u, v) = (f, v)$$

不仅对 $v \in C_0^\infty(\Omega)$ 成立，而且由 $H_0^1(\Omega)$ 定义，对 $v \in H_0^1(\Omega)$ 也成立

Poisson方程的变分形式

则

$$a(u, v) = (f, v)$$

不仅对 $v \in C_0^\infty(\Omega)$ 成立, 而且由 $H_0^1(\Omega)$ 定义, 对 $v \in H_0^1(\Omega)$ 也成立

令 $f \in L^2(\Omega)$, g 是 $u \in H^1(\Omega)$ 的迹, 则问题(1)的变分形式是:
求 $u \in H^1(\Omega)$ 且 $u|_{\partial\Omega} = g$ 使得

$$a(u, v) = (f, v), \quad \forall v \in H_0^1(\Omega). \quad (2)$$

称问题(2)的解为问题(1)的弱解, 也称(2)为(1)的弱形式

定理 设 $f \in C(\overline{\Omega})$, $g \in C(\partial\Omega)$. 如果 $u \in C^2(\overline{\Omega})$ 是问题(1)的古典解, 则它是弱解. 反过来, 如果 u 是问题(2)的弱解且 $u \in C^2(\overline{\Omega})$, 则它是古典解.

证明 第一个结论显然。如果 u 是问题(2)的弱解且 $u \in C^2(\overline{\Omega})$, 则在(2)中取 $v \in C_0^\infty(\Omega)$, 利用Green公式得到

$$\int_{\Omega} (\Delta u + f) v \, dx = 0.$$

推出 $\Delta u + f = 0$ 几乎处处成立(利用 L^p 空间性质), 因为 Δu 和 f 都是连续函数, 因此 $\Delta u + f = 0$. 又由迹的定义, 在 $\partial\Omega$ 上 u 等于 g . 故 u 满足(1), 即 u 是古典解.

证明 第一个结论显然。如果 u 是问题(2)的弱解且 $u \in C^2(\overline{\Omega})$, 则在(2)中取 $v \in C_0^\infty(\Omega)$, 利用Green公式得到

$$\int_{\Omega} (\Delta u + f) v \, dx = 0.$$

推出 $\Delta u + f = 0$ 几乎处处成立(利用 L^p 空间性质), 因为 Δu 和 f 都是连续函数, 因此 $\Delta u + f = 0$. 又由迹的定义, 在 $\partial\Omega$ 上 u 等于 g . 故 u 满足(1), 即 u 是古典解.

设已知 $u_0 \in H^1(\Omega)$ 满足 $u_0|_{\partial\Omega} = g$. 令 $u = u^* + u_0$, 则(2)等价于: 求 $u^* \in H_0^1(\Omega)$ 使得

$$a(u^*, v) = (f, v) - a(u_0, v) \quad \forall v \in H_0^1(\Omega)$$

注: 当边界 $\partial\Omega$ 和函数 f, g 足够光滑时, 问题(1)的弱解的正则性也会变高.

Neumann边值问题的变分形式

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{在}\Omega\text{内} \\ \frac{\partial u}{\partial n}|_{\partial\Omega} = g \end{cases} \quad (3)$$

问题(3)解不唯一，相差一个常数意义下唯一. 可加条件保证唯一性，如

$$\int_{\Omega} u \, dx = 0.$$

Neumann边值问题的变分形式

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{在 } \Omega \text{ 内} \\ \frac{\partial u}{\partial n}|_{\partial\Omega} = g \end{cases} \quad (3)$$

问题(3)解不唯一, 相差一个常数意义下唯一. 可加条件保证唯一性, 如

$$\int_{\Omega} u \, dx = 0.$$

假设解 $u \in C^2(\overline{\Omega})$. 对任意 $v \in C^\infty(\overline{\Omega})$, 用Green公式可得

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx - \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v \, ds &= \int_{\Omega} f v \, dx \\ \Rightarrow \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx &= \int_{\Omega} f v \, dx + \int_{\partial\Omega} g v \, ds \end{aligned}$$

由于 $C^\infty(\overline{\Omega})$ 在 $H^1(\Omega)$ 的稠密性, 上式对 $v \in H^1(\Omega)$ 也成立

令 $f \in L^2(\Omega)$, $g \in L^2(\Omega)$, 则问题(3)的变分形式是: 求 $u \in H^1(\Omega)$ 使得

$$a(u, v) = (f, v) + \int_{\partial\Omega} g v \, ds, \quad \forall v \in H^1(\Omega). \quad (4)$$

称问题(4)的解为问题(3)的**弱解**, 也称(4)为(3)的**弱形式**. 问题(4)有解的必要条件是(取 $v = 1$ 可得)

$$\int_{\Omega} f \, dx + \int_{\partial\Omega} g \, ds = 0$$

定理 设 $f \in C(\overline{\Omega})$, $g \in C(\partial\Omega)$. 如果 $u \in C^2(\overline{\Omega})$ 是问题(3)的古典解, 则它是弱解. 反过来, 如果 u 是问题(4)的弱解且 $u \in C^2(\overline{\Omega})$, 则它是古典解.

证明 第一个结论显然。如果 u 是问题(4)的弱解且 $u \in C^2(\bar{\Omega})$. 第一步在(4)中取 $v \in C_0^\infty(\Omega)$, 利用Green公式和 $v|_{\partial\Omega} = 0$ 得到

$$\int_{\Omega} (\Delta u + f) v \, dx = 0.$$

推出 $\Delta u + f = 0$. 第二步在(4)中取 $v \in C^\infty(\bar{\Omega})$, 注意到 $\Delta u + f = 0$, 可得

$$\int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} v \, ds = \int_{\Omega} g v \, ds$$

由 v 的任意性得到 u 满足边界条件 $\frac{\partial u}{\partial n} = g$, 故 u 是古典解.

重调和方程的变分形式

$$\begin{cases} \Delta^2 u = f, \text{ 在 } \Omega \text{ 内} \\ u|_{\partial\Omega} = \frac{\partial u}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0 \end{cases} \quad (5)$$

重调和方程的变分形式

$$\begin{cases} \Delta^2 u = f, & \text{在 } \Omega \text{ 内} \\ u|_{\partial\Omega} = \frac{\partial u}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0 \end{cases} \quad (5)$$

假设解 $u \in C^4(\overline{\Omega})$. 对任意 $v \in C_0^\infty(\Omega)$,

$$\int_{\Omega} v \Delta^2 u \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx.$$

重调和方程的变分形式

$$\begin{cases} \Delta^2 u = f, & \text{在 } \Omega \text{ 内} \\ u|_{\partial\Omega} = \frac{\partial u}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0 \end{cases} \quad (5)$$

假设解 $u \in C^4(\bar{\Omega})$. 对任意 $v \in C_0^\infty(\Omega)$,

$$\int_{\Omega} v \Delta^2 u \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx.$$

利用两次Green公式和 $v|_{\partial\Omega} = \frac{\partial v}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0$ 可得

$$\int_{\Omega} \Delta u \Delta v \, dx = \int_{\Omega} \left(\sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} \right) \left(\sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 v}{\partial x_i^2} \right) dx = \int_{\Omega} f v \, dx$$

由于 $C_0^\infty(\Omega)$ 在 $H_0^2(\Omega)$ 的稠密性, 上式对 $v \in H_0^2(\Omega)$ 也成立

类似于 $H_0^1(\Omega) = \{v \mid v \in H^1(\Omega), v|_{\partial\Omega} = 0\}$ 有

$$H_0^2(\Omega) = \{v \mid v \in H^2(\Omega), v|_{\partial\Omega} = \frac{\partial v}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0\}$$

设边界的法向 $n = (n_1, \dots, n_n)$, 这里法向导数 $\frac{\partial v}{\partial n}|_{\partial\Omega} = \sum_{i=1}^n n_i \text{tr}(\frac{\partial v}{\partial x_i})$

令 $f \in L^2(\Omega)$, 则问题(5)的变分形式是: 求 $u \in H_0^2(\Omega)$ 使得

$$\int_{\Omega} \Delta u \Delta v \, dx = (f, v), \quad \forall v \in H_0^2(\Omega). \quad (6)$$

称问题(6)是(5)的**弱解**, 也称(6)为(5)的**弱形式**.

定理 设 $f \in C(\overline{\Omega})$. 如果 $u \in C^4(\overline{\Omega})$ 是问题(5)的古典解, 则它是弱解. 反过来, 如果 u 是问题(6)的弱解且 $u \in C^4(\overline{\Omega})$, 则它是古典解. (证明类似Poisson方程的Dirichlet问题)

注: (6)等价的变分形式

注意到Laplace算子满足 $\Delta = \nabla \cdot \nabla$, 利用导数算子的交换性 $\Delta^2 = (\nabla \cdot \nabla)^2 = \nabla \cdot (\nabla \cdot \nabla^2)$ (这里 ∇^2 表示二阶导数, $\nabla \cdot \nabla^2$ 表示按行对 ∇^2 求散度). 故对

$$\int_{\Omega} v \Delta^2 u \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx.$$

利用两次Green公式和 $v|_{\partial\Omega} = \frac{\partial v}{\partial n}|_{\partial\Omega} = 0$ 可得

$$\int_{\Omega} \nabla^2 u : \nabla^2 v \, dx = \int_{\Omega} \sum_{1 \leq i, j \leq n} \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} \frac{\partial^2 v}{\partial x_i \partial x_j} \, dx = \int_{\Omega} f v \, dx$$

因此(6)等价于变分形式: 求 $u \in H_0^2(\Omega)$ 使得

$$\int_{\Omega} \nabla^2 u : \nabla^2 v \, dx = (f, v), \quad \forall v \in H_0^2(\Omega). \quad (7)$$

作业

- 1 利用Young不等式证明Hölder不等式
- 2 证明 $W^{1,p}(\Omega)$ 是Banach空间
- 3 设 $\Omega = (-1, 1)$,

$$f(x) = |x| = \begin{cases} x, & 0 \leq x < 1 \\ -x, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

证明

$$g(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < 1 \\ -1, & -1 < x < 0 \end{cases}$$

是 f 的一阶广义导数

- 4 推导Poisson方程的混合边值问题

$$\begin{cases} -\Delta u = f, & \text{在 } \Omega \text{ 内} \\ u|_{\Gamma_1} = g_1 \\ \frac{\partial u}{\partial n}|_{\Gamma_2} = g_2 \end{cases}$$

的变分形式, 这里 $\partial\Omega = \Gamma_1 \cup \Gamma_2$, 且 $\Gamma_1 \cap \Gamma_2 = \emptyset$. 并证明古典解和弱解在一定条件下等价.