

翻译 《The Mathematical Theory of Finite
Element Methods 3rd Ed (Brenner2007)》 11.3
节

2022 年 10 月 30 日

1 有限元近似和锁定

为简单起见, 我们假设 Ω 是一个凸多边形区域, 并且 Γ_1 or Γ_2 中任意一个为空。对于纯位移问题 ($\Gamma_2 = \emptyset$), 我们只需考虑齐次边界条件。

令 T^h 是 Ω 三角划分的一个非退化族。对于纯位移问题 ($\Gamma_2 = \emptyset$), 我们使用有限元空间

$$(11.3.1) \quad V_h := \{\nu \in H^1(\Omega) : \nu|_T \text{ 为线性函数}, \forall T \in T^h\},$$

并且对于纯牵引力问题 ($\Gamma_1 = \emptyset$), 我们使用

$$(11.3.2) \quad V_h := \{\nu \in H^1(\Omega) : \nu|_T \text{ 为线性函数}, \forall T \in T^h\},$$

根据第二章和第四章的理论我们得到以下定理。

(11.3.3) Theorem. 令 $u \in H^2(\Omega) \cap H^1(\Omega)$ 满足纯位移问题, 并且 $u_h \in V_h$ 满足

$$a(u_h, \nu) = \int_{\Omega} f \cdot \nu dx \quad \forall \nu \in V_h.$$

则存在一个正常数 $C_{(\mu, \lambda)}$ 使得

$$(11.3.4) \quad \|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C_{(\mu, \lambda)} h \|u\|_{H^2(\Omega)}.$$

(11.3.5) Theorem. 令 $u \in H^2(\Omega)$ 满足纯牵引力问题。令 $u_h \in V_h$ 满足

$$a(u_h, \nu) = \int_{\Omega} f \cdot \nu dx + \int_{\Gamma} t \cdot \nu ds \quad \forall \nu \in V_h.$$

则存在一个正常数 $C_{(\mu, \lambda)}$ 使得

$$\|u - u_h\|_{H^1(\Omega)} \leq C_{(\mu, \lambda)} h \|u\|_{H^2(\Omega)}.$$

对于一般情况 $\emptyset \neq \Gamma_1 \neq \partial\Omega$ 下的收敛定理, 查看练习 11.x.25.

对于固定的 μ 和 λ , 定理 11.3.3 和 11.3.5 给出了弹性问题令人满意近似的

有限元近似。但是这些有限元方法的性能随着 λ 趋向于 ∞ 而变差。这就是所谓的锁定现象，我们将在本节的其余部分解释。

令 $\Omega = (0, 1) \times (0, 1)$. 我们考虑 $\mu = 1$ 时的纯位移边值问题:

$$(11.3.6) \quad \begin{aligned} \operatorname{div}\{2\epsilon(u^\lambda) + \lambda \operatorname{tr}(\epsilon(u^\lambda))\delta\} &= f \quad \text{in } \Omega \\ u^\lambda|_{\partial\Omega} &= 0. \end{aligned}$$

注意给定的 f , 当 $\lambda \rightarrow \infty$, (11.2.33) 说明 $\|\operatorname{div} u^\lambda\|_{H^1(\Omega)} \rightarrow 0$. 换句话说, 我们正在处理一种几乎不可能压缩的弹性材料。为了强调对 λ 的依赖, 我们将应力张量 (11.1.3) $\sigma_\lambda(\nu)$ 和变分形式 (11.2.2) $a_\lambda(\nu, \omega)$ 表示为

$$\begin{aligned} \sigma_\lambda(\nu) &= 2\epsilon(\nu) + \lambda \operatorname{tr}(\epsilon(\nu))\delta \\ a_\lambda(\nu, \omega) &= \int_\Omega \{2\epsilon(\nu) : \epsilon(\omega) + \lambda \operatorname{div} \nu \operatorname{div} \omega\} dx. \end{aligned}$$

令 T^h 为 Ω (cf. 图 1) 的一个规则三角剖分, 并且 V_h 被定义为 (11.3.1)。对于每一个 $u \in H^2(\Omega) \cap H_0^1(\Omega)$, 我们定义 $u_h^\lambda \in V_h$ 为以下方程组的特解

$$a_\lambda(u_h^\lambda, \nu) = \int_\Omega [-\operatorname{div} \sigma_\lambda(u)] \cdot \nu dx \quad \forall \nu \in V_h.$$

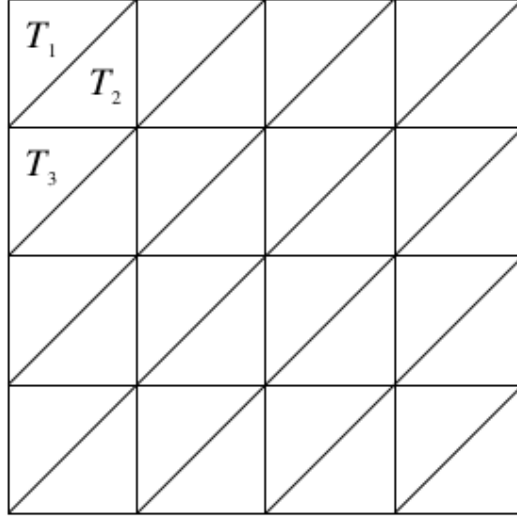


图 1: 单位正方形的规则三角剖分

定义 $L_{\lambda,h}$ 为

$$L_{\lambda,h} := \sup \left\{ \frac{|u - u_h^\lambda|_{H^1(\Omega)}}{\|\operatorname{div} \sigma_\lambda(u)\|_{L^2(\Omega)}} : 0 \neq u \in H^2(\Omega) \cap H_0^1(\Omega) \right\}.$$

我们要证明存在一个与 h 无关的正常数 C 使得

$$(11.3.7) \quad \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \inf L_{\lambda, h} \geq C.$$

式 (11.3.7) 意味着：无论 h 取多小，只要 λ 足够大，我们都能找到 $u \in H^2(\Omega) \cap H^1(\Omega)$ 使得相对误差 $|u - u_h|_{H^1(\Omega)} / \|div \sigma_\lambda(u)\|_{L^2(\Omega)}$ 以一个与 h 无关的常数为下界。换句话说，有限元方法的性能将会随着 λ 变大而变坏。

为证明式 (11.3.7)，我们首先观察到

$$(11.3.8) \quad \{\nu \in V_h : div \nu = 0\} = \{0\}$$

(cf. exercise 11.x.14). 因此，映射 $\nu \rightarrow div \nu$ 是有限维空间 V_h 到 $L^2(\Omega)$ 的一个一对一映射，并且存在一个正常数 $C_1(h)$ 使得

$$(11.3.9) \quad \|\nu\|_{H^1(\Omega)} \leq C_1(h) \|div \nu\|_{L^2(\Omega)} \quad \forall \nu \in V_h.$$

令 ψ 是 $\bar{\Omega}$ 上的无穷次可微函数，使得在 Ω 的边界上 $curl \psi = 0$ 且 $\|\epsilon(curl \psi)\|_{L^2(\Omega)} = 1$ 。令 $u := curl \psi$ 。则 $u \in H^2(\Omega) \cap H^1(\Omega)$ ，并有

$$(11.3.10) \quad div u = 0,$$

$$(11.3.11) \quad \|\epsilon(u)\|_{L^2(\Omega)} = 1,$$

$$(11.3.12) \quad \sigma_\lambda(u) = 2\epsilon(u).$$

根据 (11.3.10), (11.3.11) 和 11.2 节开始的分步积分得

$$(11.3.13) \quad - \int_{\Omega} div \epsilon(u) \cdot u dx = \int_{\Omega} \epsilon(u) : \epsilon(u) dx = 1.$$

根据 (11.3.12), (11.3.13) 推断

$$(11.3.14) \quad \lim_{\lambda \rightarrow \infty} div \sigma_\lambda(u) = 2 div \epsilon(u) \neq 0.$$

由 (2.5.10) 得,

$$(11.3.15) \quad a_\lambda(u - u_h^\lambda, u - u_h^\lambda) = \min_{\nu \in V_h} a_\lambda(u - \nu, u - \nu) \leq a_\lambda(u, u).$$

由 (11.3.10) 和 (11.3.11), 我们得到

$$(11.3.16) \quad a_\lambda(u, u) = 2.$$

因此, 对于 λ 足够大时有

$$(11.3.17) \quad a_\lambda(u - u_h^\lambda, u - u_h^\lambda) \leq 2.$$

由 (11.3.10) 和 (11.3.17) 得

$$\begin{aligned} \sqrt{\lambda} \|div u_h^\lambda\|_{L^2(\Omega)} &= \sqrt{\lambda} \|div(u - u_h^\lambda)\|_{L^2(\Omega)} \\ &\leq \sqrt{a_\lambda(u - u_h^\lambda, u - u_h^\lambda)} \\ &\leq \sqrt{2} \end{aligned}$$

对足够大的 λ 有

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \|div u_h^\lambda\|_{L^2(\Omega)} = 0.$$

由式 (11.3.9) 有

$$(11.3.18) \quad \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \|u_h^\lambda\|_{H^1(\Omega)} = 0.$$

最后, 我们得到 (cf. exercise 11.x.16)

$$(11.3.19) \quad \begin{aligned} \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \inf L_{\lambda, h} &\geq \lim_{\lambda \rightarrow \infty} \inf \frac{|u - u_h^\lambda|_{H^1(\Omega)}}{\|div \sigma_\lambda(u)\|_{L^2(\Omega)}} \\ &= \frac{|u|_{H^1(\Omega)}}{\|div \sigma(u)\|_{L^2(\Omega)}} > 0. \end{aligned}$$

对这个特别例子的锁定的讨论到此为止。有关锁定的更多信息请参考 (Babuska & Suri 1992)。