

本征值问题的有限元方法的加速

林 群 谢 干 权

(中国科学院系统科学研究所) (湖南省计算中心)

算子本征值问题的有限元离散必然导致大型矩阵的广义特征值问题。这种问题很难计算。因此，研究这方面的加速算法很有理论与实际意义。

目前，在矩阵特征值计算方面已有了较多的研究。而本文是从算子本征值问题的离散过程来研究的。在冯康教授的启示下，把文献[1]中关于非线性方程加速收敛的思想*推广到算子本征值问题，提出了关于算子本征值问题的一种加速计算方法。

一、方法的叙述

1. 考虑算子本征值问题

$$\begin{cases} Lu = \lambda u & (\text{在 } \Omega \text{ 内}) \\ u|_{\partial\Omega} = 0, \end{cases} \quad (1)$$

其中， L 是自共轭正定算子。 Ω 是以分段光滑的边界 $\partial\Omega$ 所界定的有界开域。其本征值为 λ_i , $i = 1, 2, \dots$, 对应于 λ_i 的线性无关的本征向量 u_i 并规定 $\|u_i\|_0 = 1$ 。

2. 一次有限元本征方程

对区域 Ω 进行有限元剖分，构造一次有限元空间 $S_1^h \subset H^1$ ，在 S_1^h 上建立有限元本征方程：

$$\begin{cases} (Lu_1^h, v_1^h) = \lambda_1^h(u_1^h, v_1^h), \exists u_1^h \in S_1^h, \forall v_1^h \in S_1^h, \\ u_1^h|_r = 0. \end{cases} \quad (2)$$

求解方程(2)得到 $u_{1,i}^h, \lambda_{1,i}^h (i = 1, 2, \dots, n)$ ，前一脚标表示一次元的结果。后一脚标表示第 i 个本征向量与本征值。我们规定

$$(u_{1,i}^h, u_{1,k}^h) = \delta_{ik}. \quad (3)$$

3. 加速逼近

i) 把空间 S_1^h 的各网格线的中点加上，构成一个二次有限元空间 S_2^h ，使 $S_1^h \subset S_2^h \subset H^1$ 。对应于 $\lambda_{1,i}^h$ 和 $u_{1,i}^h$ 建立 ($i = 1, 2, \dots, n$)。

$$\begin{cases} (Lu_{2,i}^h, v_2^h) = \lambda_{1,i}^h(u_{2,i}^h, v_2^h), \\ u_{2,i}^h|_r = 0, \exists u_{2,i}^h \in S_2^h, \forall v_2^h \in S_2^h. \end{cases} \quad (4)$$

求解线代数有限元方程(4)便得到 u_i 的加速逼近解。

ii) 对于 $k = 1, 2, \dots, i-1$ ，若 $\|u_{2,k}^h\| = 1$ ，我们用 $u_{2,i}^h - \sum_{k=1}^{i-1} (u_{2,i}^h, u_{2,k}^h) u_{2,k}^h$ 替代 $u_{2,i}^h$ ，则 $\|u_{2,i}^h\| = 1$ 。数值结果说明规格化后有更高的精度。

本文 1980 年 8 月 1 日收到。

* 这一思想还应追溯到 Strang 关于自由项插值的研究^[2]。

$$\text{iii) } \lambda_{2,i}^h = \frac{(Lu_{2,i}^h, u_{2,i}^h)}{(u_{2,i}^h, u_{2,i}^h)} \quad (5)$$

得到 λ_i 的加速逼近解。

二、方法的推广

i) 用通常的二次或三次非协调元把四阶算子本征值问题离散，并求出通常的有限元解 λ_i^h, u_i^h 。

ii) 把 S^h 的网格线分为 2^r 等分 (r 为正整数)，以 $h/2^r$ 为步长构成有限元空间 $S^{h/2^r}$ ，使 $S^h \subset S^{h/2^r} \subset H^1$ 。对应于 λ_i^h, u_i^h 在 $S^{h/2^r}$ 上建立有限元方程：

$$\begin{cases} (Lu_i^{h/2^r}, v^{h/2^r}) = \lambda_i^h(u_i^h, v^{h/2^r}), \\ u_i^{h/2^r}|_r = 0, \exists u^{h/2^r} \in S^{h/2^r}, \forall v^{h/2^r} \in S^{h/2^r}. \end{cases} \quad (6)$$

求解线代数有限元方程 (6) 便得方程 (1) 的解 u_i 的加速逼近。

$$\text{iii) } \lambda_i^{h/2^r} = \frac{(Lu_i^{h/2^r}, u_i^{h/2^r})}{(u_i^{h/2^r}, u_i^{h/2^r})} \quad (7)$$

是 (1) 的解 λ_i 的加速逼近。 r 选取使 $h/2^r \approx h^2$ 。也可令 $r=1$ 。对于处理四阶板壳算子方程的混合法与杂交法，本文的方法可作各种相应的推广。

三、方法的理论基础

首先叙述 Strang-Fix 的基本结果^[2]。

定理 1 若 L 是二阶自共轭正定椭圆算子，而 $S^h \subset H^1$ 是一次有限元空间。则存在常数 δ ，对于充分小的 $h < 1$ ，方程 (1) 的本征值 λ_i 的逼近解 $\lambda_{1,i}^h$ 满足

$$\lambda_i \leq \lambda_{1,i}^h \leq \lambda_i + 2\delta h^2 \lambda_i, \quad (8)$$

且方程 (1) 的对应的本征向量的一次元逼近解 $u_{1,i}^h$ 满足

$$\begin{aligned} \|u_i - u_{1,i}^h\|_1 &\leq C_1 h, \\ \|u_i - u_{1,i}^h\|_0 &\leq C_2 h^2 \lambda_i, \end{aligned} \quad (9)$$

其中 $\lambda_{1,i}^h, u_{1,i}^h$ 分别为 (2) 的第 i 个本征值和本征向量。

下面是加速方法的理论结果：

定理 2 若 L 是二阶自共轭正定椭圆算子。 λ_i 及 u_i 是方程 (1) 的第 i 个本征值及相应的本征向量。 $\lambda_{1,i}^h, u_{1,i}^h$ 是 (2) 的第 i 个本征值及相应的本征向量。则方程

$$\begin{cases} L\hat{u}_i = \lambda_{1,i}^h u_{1,i}^h & (\text{在 } \Omega \text{ 内}) \\ \hat{u}_i|_{\partial\Omega} = 0 \end{cases} \quad (10)$$

的解 \hat{u}_i 便是 u_i 的加速逼近且有下列估计：

$$\|u_i - \hat{u}_i\|_1 = O(h^2). \quad (11)$$

证 $L(u_i - \hat{u}_i) = \lambda_i u_i - \lambda_{1,i}^h u_{1,i}^h$ 。

$$\begin{aligned} \text{于是 } \|u_i - \hat{u}_i\|_1 &\leq C \|\lambda_i u_i - \lambda_{1,i}^h u_{1,i}^h\|_0 \\ &\leq C (\|u_i\|_0 |\lambda_i - \lambda_{1,i}^h| + |\lambda_{1,i}^h| \|u_i - u_{1,i}^h\|_0) \leq Ch^2. \end{aligned}$$

定理 2 证毕。

定理 3* 在定理 2 的条件下, 若作

$$\hat{\lambda}_i = \frac{(L\hat{u}_i, \hat{u}_i)}{(\hat{u}_i, \hat{u}_i)}, \quad (12)$$

则有

$$\lambda_i \leq \hat{\lambda}_i \leq \lambda_i + Ch^4. \quad (13)$$

证 由 (11) 式可证

$$\left\| u_i - \frac{\hat{u}_i}{\|\hat{u}_i\|_0} \right\|_1 = o(h^2), \quad (14)$$

于是可认为有 $\|\hat{u}_i\|_0 = 1$.

从 (11) 式

$$(L(\hat{u}_i - u_i), \hat{u}_i - u_i) = o(h^4), \quad (15)$$

上式左边为:

$$\begin{aligned} & (L\hat{u}_i, \hat{u}_i) - 2(Lu_i, \hat{u}_i) + (Lu_i, u_i) \\ & \geq \hat{\lambda}_i - 2\lambda_i \sqrt{(u_i, u_i)} \sqrt{(\hat{u}_i, \hat{u}_i)} + \lambda_i \\ & = \hat{\lambda}_i - \lambda_i \geq 0, \end{aligned}$$

故得 (13) 式, 定理 3 证毕.

推论 1 若用二次有限元解方程 (10), 则有

$$\|u_i - u_{2,i}^h\|_1 = o(h^4). \quad (16)$$

将 $u_{2,i}^h$ 标准化后, (16) 式仍成立: 在证明中用到 $\hat{u}_i \in H^3$.

推论 2 若令

$$\lambda_{2,i}^h = \frac{(Lu_{2,i}^h, u_{2,i}^h)}{(u_{2,i}^h, u_{2,i}^h)}, \quad (17)$$

则仍有

$$|\lambda_i - \lambda_{2,i}^h| = o(h^4) \quad (18)$$

推论 3 若用推广了的方法 (6) 和 (7) 式, 则有

$$\|u_i - u_i^{h/2^r}\|_1 = O(h/2^r), \quad (19)$$

$$|\lambda_i - \lambda_i^{h/2^r}| = O(h^2/2^{2r}). \quad (20)$$

对于 $2m$ 阶 ($m \geq 1$) 自共轭椭圆算子本征值问题, 估计式在相应模 $\|\cdot\|_m$ 下成立. 以上分析与方法对于先用二次元离散 (1) 式再用高次元加速也相应地成立.

四、数 值 结 果

我们用这一方法计算了薄板振动及弹性振动问题得到满意的结果. 下面列举周边固定的单位方板上的薄膜振动的数值结果.

本征值 λ :

普通一次元的结果 $\lambda_1^h = 22.865$,

本方法加速逼近结果 $\lambda_1^h = 19.817$,

* Chatelin 也建立了类似的结果^[3].

精确解 $\lambda = 19.739$.

	*	*	*
本征向量及导数	u	u_x	u_y
普通一次元的结果	2.209	1.6695	1.9780
加速逼近的结果	2.019	1.4525	2.9814
精确值	2	1.4083	3.0345

上述计算采用 $h = \frac{1}{4}$ 的三角形网格. 求解方程(2)用机时间为 18 分, 加速解(4)和(5)式仅用机时间为 4 分.

大量计算表明, 加速方法所需的时间及存储量是原方法的 $1/7$ — $1/10$. 而精度却提高一个数量级(见估计式(11)和(13)), 用此方法编制程序简便. 易于推广.

本文是林群在“IRIA”国际工程计算方法会议上报告结果之一. 我们要感谢刘嘉荃同志的讨论, 澄清了若干问题.

参 考 文 献

- [1] 林群, 数学学报, 22(1979), 2: 219—230.
- [2] strang, G., Fix, G., *An Analysis of Finite Element Method*, Prentice-Hall Inc., Englewood cliffs, N. J., 1973.
- [3] Chatelin, F., *Linear Spectral Approximation in Banach Spaces*, to appear, 1981.