

京都大学大学院 学生会員 ○吉田研一
 京都大学大学院 非会員 宮越優
 京都大学工学研究科 正会員 西村直志
 福井工業大学工学部 フェロー 小林昭一

1 序

多重極法 (FMM) は Rokhlin により積分方程式の解法として提案され、未知数の多い問題に有利な数値計算の方法の一つである。しかし、複雑な問題においては多重極モーメントから局所展開係数を求める計算 (M2L) に多大な時間が必要となってしまう。この問題を解決すべく Hrycak & Rokhlin[1] は 2 次元 Laplace 方程式において、基本解の積分表示に基づく新しい多重極法を提案した。また Greengard & Rokhlin[2] は、これを 3 次元に拡張した。本論文では Greengard & Rokhlin[2] の多重極法を 3 次元 Laplace クラック問題に適用し、従来の多重極法との計算時間の比較を行なった。その際、数値解法としては選点法、形状関数には区分一定要素を用いている。

2 定式化

S を R^3 の自分自身と交わらない滑らかな曲線とし、クラックと呼ぶ。 S の単位法線ベクトルを $\mathbf{n}$ とする。3 次元 Laplace クラック問題は次の境界値問題を求めることに帰着される。

$$\Delta u = 0 \text{ in } R^3 \setminus S, \quad \frac{\partial u^\pm}{\partial \mathbf{n}} = 0 \text{ on } S, \quad u \rightarrow u_\infty \text{ as } |\mathbf{x}| \rightarrow \infty$$

ここに u は未知関数で u_∞ は全空間での Laplace 方程式の解、すなわちクラックがないときの解、 $u^\pm$ の $+$ ($-$) は、 S の法線が向いている方向 (反対側) からの S 上への極限を示す。この問題の解くべき積分方程式は

$$-\frac{\partial u_\infty(\mathbf{x})}{\partial n_x} = \text{p.f.} \int_S \frac{\partial^2 G(\mathbf{x} - \mathbf{y})}{\partial n_x \partial n_y} \phi(\mathbf{y}) dS_y \quad (1)$$

でとなる。ここに、 G は 3 次元 Laplace 方程式の基本解、 ϕ は開口変位でありそれぞれ、

$$G(\mathbf{x} - \mathbf{y}) = \frac{1}{4\pi|\mathbf{x} - \mathbf{y}|} = \frac{1}{4\pi r}, \quad \phi = u^+ - u^-$$

と書ける。

3 基本解の展開 I

多重極法を適用するために基本解の展開を行なう。基本解の展開は

$$\frac{1}{4\pi r} = \frac{1}{4\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=-n}^n \overline{S_{n,m}(\vec{Ox})} R_{n,m}(\vec{Oy}), \quad |Ox| > |Oy| \quad (2)$$

と書ける。 $\cdot$ は $\cdot$ の複素共役を意味する。ここで、 $S_{n,m}, R_{n,m}$ は原点 O からの点 x の極座標を (r, θ, ϕ) とすると、

$$R_{n,m}(\vec{Ox}) = \frac{1}{(n+m)!} P_n^m(\cos \theta) e^{im\phi} r^n,$$

$$S_{n,m}(\vec{Ox}) = (n-m)! P_n^m(\cos \theta) e^{im\phi} \frac{1}{r^{n+1}}$$

と書ける。 P_n^m はルジャンドル陪関数である。この級数展開を用いて、多重極法に必要な諸公式を求める。

4 基本解の展開 II

次に新しい多重極法のための基本解の展開を行う。 $z > 0$ のとき、基本解は次のように積分表示される。

$$\frac{1}{4\pi r} = \frac{1}{8\pi^2} \int_{\rho=0}^{\infty} e^{-\rho z} \int_{\theta=0}^{2\pi} e^{ix\rho \cos \theta + iy\rho \sin \theta} d\theta d\rho \quad (z > 0) \quad (3)$$

(3) の二重積分に文献 [2] の数値積分公式を用いると、基本解は次のような二重和で評価することができる。

$$\frac{1}{4\pi r} \approx \sum_{k=1}^s \sum_{j=1}^{M(k)} \frac{\omega_k}{4\pi M(k)} e^{-\lambda_k z + i\lambda_k (x \cos \alpha_j + y \sin \alpha_j)},$$

$$\alpha_j = \frac{2\pi j}{M(k)} \quad (4)$$

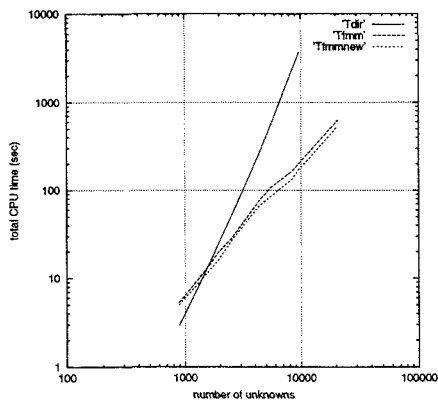
ここに、 $s, M(k), \lambda_k$ は [2] で種々の精度に対して求められている。この二重和を用いて新しい多重極法に必要な諸公式を求める。

5 数値解析例

クラックは半径 1 の円形平面クラックで、 $u_\infty = x_3$ とし、(2) の無限和を有限個 (10 個) で打ち切っている。(4) 式に含まれる指数展開の項数は $s = 9$ とした。計算には Alpha21264 (500MHz) を CPU に搭載した DEC 互換機を用いた。連立方程式の解法は前処理付きの GMRES である。

5.1 単一のクラックの場合

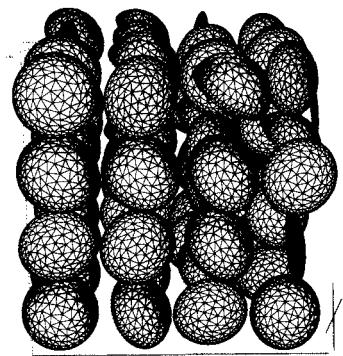
まず、単一クラックの解析を行なった。図 1(a)に直接法 ('Tdir'), 従来の多重極法 ('Tfmm'), 新しい多重極法 ('Tfmmnew') による計算時間をプロットした。図 1(a)からわかるように、単一クラックの場合、M2L の計算量がそれほど多くないため、新しい多重極法の効果はさほど出ず、少し速くなった程度である。



(a) 計算時間の比較

5.2 複数のクラックの場合

次に、クラックを複数並べた場合の解析を行なった。一つのクラックの要素数は 472 個である。表クラックを複数並べた場合、単一の場合よりも境界要素が密に存在するので、M2L の計算量が増え、新しい多重極法の効果が大きい。また、図 1(b)はクラックが 64 個存在するときの開口変位をプロットしたものである。



(b) クラックの開口変位

図 1: 新しい多重極法による解析結果

表 1: 従来の多重極法と新しい多重極法の計算時間の比較

クラック数	未知数	従来の多重極法 (秒)	新しい多重極法 (秒)	比
64(4×4×4)	30208	1690	1056	1.6
512(8×8×8)	241664	16744	9849	1.7

6 結論

本論文では、新しい多重極法による積分方程式法を 3 次元 Laplace 方程式のクラック問題に適用することができ、従来の多重極法より高速で、かつ精度の面もほぼ同程度であった。今後は、弾性学へ拡張していきたい。

参考文献

[1] T. Hrycak and V. Rokhlin, 'An Improved Fast Multipole Algorithm for Potential Fields', SIAM J. Sci. Comp., **19**, 1804–1826, 1998.

[2] L. Greengard and V. Rokhlin, 'A New Version of the Fast Multipole Method for the Laplace Equation in Three Dimensions', Acta Numerica, **6**, 229–270, 1997.