大変形固体解析のための非構造格子に基づく Eulerian 解析

中央大学大学院	学生員	山田	豊
中央大学	学生員	寺沢	英之
中央大学	正会員	樫山	和男
広島大学	正会員	岡澤	重信

1. はじめに

塑性加工や衝撃問題の解析においては,極めて大きな変形 や複雑な解析形状を取り扱うことが可能な数値解析手法が 必要となる.固体解析における定式化では,一般に,物質の 変形に追従した観測点において変形を記述するLagrangian 解法が用いられる.このLagrangian 解法では,長所として 固体境界面を正確に捉えることができるが,大変形問題に おいては,計算要素の破綻に起因する計算の破綻が度々生 じる.一方,空間に固定された観測点において変形を記述 するEulerian 解法¹⁾では,固体の境界形状を流体計算にお ける自由表面と同様に取り扱うことにより,任意の大変形 の取扱いが可能となる.

既往の研究においては,四角形要素に基づく構造格子を 用いた Eulerian 解法が提案されている^{2),3)}.しかし,複雑 な形状を有する解析領域を取り扱う場合には,四角形要素 に基づく構造格子では適用性において難がある.

そこで,本研究では任意形状への適合性に優れた有限要 素法に着目し,複雑形状を有する固体の大変形問題に対し て安定かつ高精度な数値解析手法の構築を目的として,非 構造格子に基づく Eulerian 有限要素法の構築を行った.数 値解析例として,棒の衝突解析を取り上げ,本手法の有効 性を検討した.なお,発表時には,任意形状を対象とした 数値解析例の発表を予定している.

2. Eulerian 解法の支配方程式

(1) operator split 法

Eulerian 解法における支配方程式は,次式のように表される.

$$\frac{\partial \Phi}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \frac{\partial \Phi}{\partial \mathbf{x}} = f \tag{1}$$

ここで, u, x はそれぞれ速度ベクトル, 位置ベクトルを表す.式(1)に対して, operator split 法を用いて次式のように2つに分割する²⁾.

$$\frac{\partial \Phi}{\partial t} = f \tag{2}$$

$$\frac{\partial \Phi^*}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \frac{\partial \Phi^*}{\partial \mathbf{x}} = 0 \tag{3}$$

式(2)は,外力項を含んだ非移流ステップ,式(3)は,移流 項を含んだ移流ステップにおける方程式である.このとき 式(3)における*印は,非移流ステップ後の値を意味し,式 (3)において,応力,ひずみ等の非移流ステップ後の解を固 定の計算要素に投影させている.

(2) 非移流ステップ(動的陽解法)

operator split 法における非移流ステップにおいては,通常の動的陽解法をそのまま用いる.

$$\overline{M}\dot{\mathbf{u}}^{\mathbf{n}} + \mathbf{F}_{\mathbf{int}}^{\mathbf{n}} = \mathbf{F}_{\mathbf{ext}}^{\mathbf{n}} \tag{4}$$

ここで \overline{M} は,対角化された集中質量行列, \mathbf{F}_{int} は内力ベクトル, \mathbf{F}_{ext} は外力ベクトルを表わす.また上添字nは,現時刻ステップであることを意味する.式(4)に対して,中央差分法を適用させると時刻 t^{n+1} の位置ベクトル \mathbf{x}^{n+1} 及び,時刻 $t^{n+\frac{1}{2}}$ の速度ベクトル $\mathbf{u}^{n+\frac{1}{2}}$ は,次式のように求めることができる.

$$\mathbf{x^{n+1}} = \mathbf{x^n} + \mathbf{u}^{n+\frac{1}{2}} \Delta t \tag{5}$$

$$\mathbf{u}^{n+\frac{1}{2}} = \mathbf{u}^{n-\frac{1}{2}} + \dot{\mathbf{u}}^n \Delta t \tag{6}$$

このとき加速度ベクトル $\dot{\mathbf{u}}^n$ は,式(4)において, \overline{M} が集 中質量行列であるため連立一次方程式を解く必要がない.

(3) 移流 ステップ(CIVA 法)

本研究では,自由境界面を表現するために,VOF法を適用する.また,移流方程式の解法には高精度移流スキームとして知られる CIVA法⁴⁾を適用する.CIVA法の計算方法は,移流方程式の厳密解である式(7)を用いて, $\phi^{n+1}(\mathbf{x},t)$ の解を求めるために, $t-\Delta t$ の値である $\phi^n(\mathbf{x} - \mathbf{u}\Delta t, t-\Delta t)$ を用いる.なお,上流点 $\mathbf{x} - \mathbf{u}\Delta t$ に位置する ϕ^n の値は, 図-1のように上流側の要素内で補間することによって求める.また,上流側の要素に対する3次補間曲面は,図-2の面積座標(L_1, L_2, L_3)を用いて式(8)のように表現できる.

$$\phi^{n+1}(\mathbf{x},t) = \phi^n \left(\mathbf{x} - \mathbf{u}\Delta t, t - \Delta t\right)$$
(7)

$$\phi(L_1, L_2, L_3) = \sum_{i=-1}^{3} \alpha_i L_i + d \sum_{j,k=1 \neq k}^{3} \beta_{jk} (L_j^2 L_k + c L_1 L_2 L_3)$$
(8)



3. 数值解析例

数値解析例として,棒の衝突解析を取上げる.数値解析 モデルは,図-3に示すように鋼材に対して鉛直下向きに初 期速度 300(m/sec)与える.また材料特性は,図-4に示さ れるようにバイリニア硬化型のJ₂流れ則を使用し,ポアソ ン比は0.28,密度は1710(kg/m³)を仮定する.また,解析 要素には粗密の無いMesh1と粗密のあるMesh2の2種類 の非構造格子を用いた.本手法の有効性を検討するために, 四角形要素のLagrangian解析を参照解とし,比較検討を行う.



図-5 に参照解となる Lagrangian 解析,図-6,7 に本解析 における初期形状,80µsec後の変形形状および相当塑性ひ ずみ分布の様子を示す.また,図-8 に下端部での先端変位 の時刻歴を示す.これらの結果より,変形形状に関しては, 均一な要素サイズの非構造格子 Mesh1 だけでなく,粗密付 けを行った Mesh2 においても Lagrangian 解析ほぼ同等の 挙動を捉え,安定に解析を行えていることが確認できる. ただし,本手法は Lagrangian 解析と比較して,棒の先端部 分における相当塑性ひずみの分布に差異が見られた.また, 先端変位の時刻歴に関して,本手法は Lagrangian 解析に比 べ若干進行に遅れが生じているが,定性的に挙動を捉えて いることが確認できる.

4. おわりに

本研究では,複雑形状を有する固体の大変形問題に対し て安定かつ高精度な数値解析手法の構築を目的として,非 構造格子に基づく Eulerian 有限要素法の構築を行った.数 値解析例を通じて以下の結論を得た.

- 本手法による結果は,要素サイズが均一なメッシュ だけでなく粗密付けを行ったメッシュにおいても定 性的に変形の挙動を捉え,安定に解析を行えている ことが確認された.
- 本手法による結果は、従来の Lagrangian 解析に比べ、先端変位の進行に若干の遅れが見られた.また、相当塑性ひずみの分布において先端部分に差異が見られた.これらの検討を今後の課題としたい.

以上のことから,本手法の妥当性が示せたと言える.今



図-8 棒下端部の先端変位の時刻歴

後は,構造格子では対応出来ない複雑な解析形状を有する 問題への適用を行う予定である.

参考文献

- Benson, D.J. : Computational methods in Lagrangian and Eulerian hydrocodes, *Comput. Methods Appl. Mech. Engrg.*,99, pp. 235-394,1992.
- 四澤重信,河口篤志,藤久保昌彦:各種メッシュ制御における 動的陽解法,応用力学論文集,土木学会,Vol.6,pp151-158, 2003.
- 3) 金子恭久,樫山和男,岡澤重信:安定化有限要素法を用いた Eulerian 解法による固体の大変形解析,応用力学論文集,土木 学会,Vol.8,pp311-317,2005.
- 4)田中伸厚:数値流体力学のための高精度メッシュフリー手法の 開発,日本機械学会論文集(B編),64 巻 620 号,1998.