LES を用いた VOF 安定化有限要素法による流体力の精度検証

中央大学大学院	学生員	太田 真貴子
中央大学大学院	学生員	不室 太希
中央大学大学院	学生員	凌 国明
中央大学	正会員	樫山和男

1. はじめに

わが国の沿岸部では今後も津波による甚大な被害が予想 されており,浸水被害に加えて構造物の損傷についても検 討する必要がある.その方法として任意形状への適合性に 優れる有限要素法を用いた Navier-Stokes 方程式に基づく 数値解析手法は有効である.また,津波は乱流現象である.

そこで,本研究では Sub Grid Scale(SGS) の渦の作用を 乱流モデルにより近似する,Smagorinsky モデル¹⁾に基づ く LES を用いた安定化有限要素法²⁾による自由表面流れ解 析手法を取り上げ,その精度検証を行う.数値解析例とし て,構造物を有する3次元ダムブレイク問題を取り上げ,構 造物に作用する流体力を計算し,計算値と実験値の比較を 行う.また,自由表面を表現する手法として,メッシュの 歪みが生じず計算が破綻しにくい VOF 法³⁾を用いる.

2. 数值解析手法

(1) 密度・粘性係数の計算

VOF 法は,自由表面位置を VOF 関数 ϕ により表現する 手法てあり,VOF 関数 ϕ は気体であれば 0.0,液体であれ ば 1.0,自由表面上であれば 0.5の値をとる.気体,液体の 密度 ρ と粘性係数 μ は以下の式により決定できる.

$$\rho = \rho_l \phi + \rho_g \left(1 - \phi \right) \tag{1}$$

$$\mu = \mu_l \phi + \mu_g \left(1 - \phi \right) \tag{2}$$

ここで, ρ_l , ρ_g , μ_l , μ_g はそれぞれ液体の密度,気体の密度,液体の粘性係数,気体の粘性係数である.

(2) 流速・圧力の計算

非圧縮性粘性流体の支配方程式は,以下に示すフィルター 操作を施した Grid Scale(GS)の Navier-Stokes の運動方程 式 (3) と連続式 (4) で表される.

$$\rho \left(\frac{\partial \bar{u_i}}{\partial t} + \bar{u_j} \frac{\partial \bar{u_i}}{\partial x_j} - f_i \right) + \rho \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j} + \frac{\partial \bar{p}}{\partial x_i} \\
-\mu \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\frac{\partial \bar{u_i}}{\partial x_j} + \frac{\partial \bar{u_j}}{\partial x_i} \right) = 0 \quad \text{in} \quad \Omega \qquad (3) \\
\frac{\partial \bar{u_i}}{\partial x_i} = 0 \quad \text{in} \quad \Omega \qquad (4)$$

ここで, Ω は境界 Γ で囲まれた解析領域, \bar{u}_i , \bar{p} , f_i , τ_{ij} は それぞれ流速,圧力,物体力,SGS応力である.

Dirichlet 境界条件および Neumann 境界条件は, それぞ れ式 (5), (6) のように示す.

$$\bar{u_i} = g_i \quad \text{on} \quad \Gamma_{\rm g} \quad (5)$$
$$\left(-\bar{p}\delta_{ij} + 2\left(\mu + \rho\nu_{SGS}\right)\overline{S}_{ij}\right)n_j = h_i \quad \text{on} \quad \Gamma_{\rm h} \quad (6)$$

 Γ_g , Γ_h はそれぞれ Dirichlet 境界条件および Neumann 境 界条件が与えられる境界を表し, g_i , h_i はそれぞれ境界上で の流速とトラクションを表す. δ_{ij} , n_j , ν_{SGS} , \overline{S}_{ij} はそれ ぞれ Kronecker のデルタ, 外向き単位法線ベクトル, SGS 渦動粘性係数, ひずみ速度テンソルの GS 成分を表す.

支配方程式(3),(4) に対し,空間方向の離散化には SUPG/PSPG 法に基づく安定化有限要素法を適用し,時間 方向の離散化には Crank-Nicolson 法を適用する.

(3) 自由表面位置の計算

VOF 関数は,以下に示す移流方程式(7)と初期条件(8) により支配される.

$$\frac{\partial \phi}{\partial t} + \bar{u}_i \frac{\partial \phi}{\partial x_i} = 0 \qquad \text{in} \quad \Omega \tag{7}$$
$$\phi = \phi_0 \qquad \text{at} \quad t = 0 \tag{8}$$

ここで, \bar{u}_i , ϕ_0 はそれぞれ流速, VOF 関数の初期値であ

る. *ū_i* は Navier-Stokes の運動方程式 (3) と連続式 (4) から計算した値を用いる. 支配方程式 (7) に対し,空間方向の離散化には SUPG 法

支配方程式(7)に対し、空間方向の離散化には SOPG 法に基づく安定化有限要素法を適用し、時間方向の離散化には Crank-Nicolson 法を適用する.

(4) 流体力の計算

支配方程式(3),(4)に対し,重み付き残差法を適用し, 圧力項と粘性項に対して部分積分を施すことにより,以下 の弱形式が得られる.

$$\int_{\Omega^{0}} w_{i}^{h} \rho \left(\frac{\partial \bar{u_{i}}^{h}}{\partial t} + \bar{u_{j}}^{h} \frac{\partial \bar{u_{i}}^{h}}{\partial x_{j}} - f_{i} \right) d\Omega - \int_{\Omega^{0}} \frac{\partial w_{i}^{h}}{\partial x_{i}} \bar{p}^{h} d\Omega \\
+ \int_{\Omega^{0}} q^{h} \frac{\partial \bar{u_{i}}^{h}}{\partial x_{i}} d\Omega + \int_{\Omega^{0}} \frac{\partial w_{i}^{h}}{\partial x_{j}} 2 \left(\mu + \rho \nu_{SGS}\right) \overline{S}_{ij} \\
= \int_{\Gamma_{in}} w_{i}^{h} \left(-\bar{p} \delta_{ij} + 2 \left(\mu + \rho \nu_{SGS}\right) \overline{S}_{ij} \right) n_{j} d\Gamma \tag{9}$$

ここで, Ω^0 と Γ_{in} は,図-1に示すように,構造物周りの 領域と境界を表す. Γ_{in} 上の重み係数をゼロとしない場合を 考えると,右辺の積分項そのものが構造物に働く流体力と なる.計算された流速と圧力を,式(9)に代入することに より,構造物に働く流体力が求められる.



KeyWords: VOF 法,安定化有限要素法,流体力,LES,Smagorinsky モデル 連絡先: 〒112-8551 東京都文京区春日 1-13-27 TEL. 03-3817-1815 Email: otamkk@civil.chuo-u.ac.jp





図-3 解析メッシュ図

3. 数值解析例

数値解析例として,構造物を有する3次元ダムブレイク 問題を取り上げ,構造物に作用する流体力を計算し,実験 値⁴⁾との比較を行う.また,Smagorinsky定数の違いによ る計算値の比較を行う.解析モデルを図-2に示す.

(1) 解析条件

解析メッシュは,図-3に示すように,底面と構造物周辺を細かくした,節点数 1,224,746,要素数 7,029,070,最小メッシュ幅 1.27×10^{-3} mの四面体メッシュを用いる. 境界条件として,壁面と構造物周りに Slip 条件を与える. 微小時間増分量は,0.001 s とする. Smagorinsky 定数 C_S は,0.10,0.15,0.20 の 3 ケースとする.

液体,気体の密度はそれぞれ 1000 kg/m³,1.0 kg/m³, 粘性係数は 1.00×10⁻³ Pa·s,1.00×10⁻⁵ Pa·s とする. (2) 解析結果

図 - 4 に構造物に働く x 方向の流体力の時刻歴を示す. Smagorinsky 定数の違いによる比較を行うと,大きな差異 はみられないが,Smagorinsky 定数が大きいほど,遅れが 生じ流体力の大きさは小さくなる結果が得られた.LESの 有無による比較を行うと,LESを導入した計算結果は,導 入しない計算結果と比較して,実験値に近い値が得られ,振 動が小さくなった.また,各計算値における流体力の最大 値に差異はみられないが,実験値より大きい値となった.

次に,流体力が最大であるt = 0.34sにおける自由表面 形状と圧力分布の計算結果を図 - 5に示す.LESの導入に より,水面の振動が小さくなる結果が得られた.

4. おわりに

本研究では,LES を用いた安定化有限要素法による自由 表面流れの解析手法に着目し,構造物に作用する流体力を 計算した結果,以下の結論を得た.



図-4 構造物に働く x 方向の流体力の時刻歴



図 -5 t = 0.34 s における自由表面形状と圧力分布

- Smagorinsky 定数の違いによる流体力の計算値の比較において,大きな差異はみられないが,Smagorinsky 定数が大きいほど,遅れが生じ,流体力の大きさは小さくなる結果が得られた.
- LES の有無による比較において, LES の導入により, 水面振動が小さくなり, 流体力の計算値は実験値に近い結果が得られた.

今後は,流体 構造連成解析手法の導入について検討す る予定である.

参考文献

- Smagorinsky, J.: General circulation experiments with the primitive equations, *Monthly Weather Review*, 91, 3, (1963), 99-164
- 2) 桜庭雅明, 弘崎聡, 樫山和男: 自由表面流れ解析のための CIVA/VOF 法に基づく高精度界面捕捉法の構築, 応用力学 論文集, 6, (2003), 215-222
- Hirt, C.W.& Nichols, B.D.: Volume of fluid method for the dynamics of free boundaries, *Journal of Computational Physics*, 39, (1981), 201-225
- 4) Gomez-Gesteira, M. & Dalrymple, R.A.: Using a threedimensional smoothed particle hydrodynamics method for wave impact on a tall structure, *Journal of Waterway*, *Port, Coastal and Ocean Engineering*, 130, (2004), 63-69