ブロック群沈降・堆積予測のための3次元固液混相乱流モデルの構築 3D Solid-Liquid Two-Phase-Flow Model for Turbulent Flows Driven by Sedimentation Block

原田英治¹·後藤仁志²·鶴田修己³

Eiji HARADA, Hitoshi GOTOH and Naoki TSURUTA

For a cost reduction of block-mound construction, an accurate prediction of sedimentation of blocks is essential. In this study, high-resolution calculations by using computational grids as fine as a few tenth of block length are performed. A hybrid turbulence model, such as the Detached Eddy Simulation (DES) is introduced to describe details of turbulent flow fields around blocks. The developed numerical code is verified by comparing its results with the experiment of sedimentation of a single block. Then, numerical simulation of sedimentation of multiple blocks is performed to show some parts of characteristics of turbulent flow structure.

1. はじめに

底開バージから投入された捨石の正確な堆積予測は多 くの海洋工事における施工計画および施工管理に不可欠 であり、従前より多数の研究が実施されてきた(例えば、 小田ら、1992;松見ら、1992;重松ら、2001;後藤ら、 2003).

予測精度を高めるには、固体粒子群の離散的な沈降挙 動およびそれによって誘起される混相乱流場を考慮した数 値シミュレーションの実施が重要であることに疑念はな く、これまで著者ら(原田ら、2009、2010)は、代表的 な固体粒子スケールよりも細かい計算格子を用いて高い解 像度に粒子周りの流れ場を捉える固液混相乱流モデルの枠 組を示すとともに、粒子やブロックの沈降過程を対象とし た実験との比較を通じてその再現性を検討してきた.しか しながら、2次元LESであったため乱流の本質と言える3 次元的な特性については不十分な検討であった.

本研究では、3次元固液混相乱流モデルを構築し、単 ーブロックの水中沈降過程を対象とした実験と数値シミ ュレーション結果の比較から、構築した3次元モデルの 再現性を確認した後、多数ブロック群沈降堆積過程の数 値シミュレーションを実施し、ブロック沈降によって誘 起されたブロック周りの複雑な流れ場構造を推定する.

2. 数値モデル

(1) 固液混相乱流モデル

固液混相流れは、レイノルズ平均あるいは計算格子ス ケールで平滑化した非圧縮性Newton流体の連続式と運動

1	正会員	博(工)	京都大学准教授 工学研究科社会基盤工
2	正会員	博(工)	京都大学教授 工学研究科社会基盤工学
3	学生会員		导攻 京都大学大学院 工学研究科社会基盤工 学専攻

方程式を基礎とする.

$$\frac{\partial \overline{u_i}}{\partial x_i} = 0 \quad \dots \quad (1)$$

$$\frac{D\overline{u_i}}{Dt} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial \overline{p}}{\partial x_i} + \frac{\mu}{\rho} \frac{\partial^2 \overline{u_i}}{\partial x_j^2} - \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j} + \frac{\rho - \rho_w}{\rho} g_i \quad \dots \quad (2)$$

$$\mu = (1 - \phi_i) \mu \\
\nu_i = (1 - \phi_i) \nu_i \\
\rho = \phi_i \rho_i + (1 - \phi_i) \rho_w$$

$$\tau_{ij} = \frac{2}{3} \partial_{ij} k - 2\nu_t \overline{S_{ij}}, \quad \overline{S_{ij}} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial \overline{u_i}}{\partial x_j} + \frac{\partial \overline{u_j}}{\partial x_i} \right) \quad \dots \quad (4)$$

ここに, $\overline{u_i}$:流速ベクトル成分,t:時間, ρ :流体密 度, $\overline{\rho}$:圧力, μ :粘性係数, τ_{ij} :レイノルズ応力成分, ρ_w :水の密度, ρ_s :ブロック密度, g_i :重力加速度ベク トル成分, δ_{ij} :クロネッカーのデルタ成分,k:乱れエ ネルギー, v_t :渦動粘性係数, S_{ij} : 歪み速度テンソル成 分, ϕ_s :各計算格子に含まれるブロック占有率である. なお,直交座標系 x_i (i=1,2,3) とする.

(2) 乱流モデル

乱流モデルとしてDES (Detached Eddy Simulation; Nikitinら, 2000)を適用し,以下の基礎方程式を用いて 渦動粘性係数を評価した.

$$\widetilde{S} = |\overline{S_{ij}}| + \frac{\widetilde{\nu}}{\kappa^2 \widetilde{d}^2} f_{z^2}, f_{z^2} = 1 - \frac{\chi}{1 + \chi f_{z_1}}$$

$$f_w = g_D \left(\frac{1 + C_{w3}^6}{g_D^6 + C_{w3}^6} \right)^{1/6}, g_D = r_D + C_{w2} (r_D^6 - r_D) \left\{ \cdots (7) \right\}$$

$$r = \frac{\widetilde{\nu}}{\widetilde{S} \kappa^2 \widetilde{d}^2}, \widetilde{d} = \min(d_{\min}, 0.65d_{cell})$$

$$C_{b1} = 0.1355, \sigma = 2/3, C_{b2} = 0.622, \kappa = 0.41$$

$$C_{w1} = C_{b1}/\kappa^{2} + (1 + C_{b2})/\sigma, C_{w2} = 0.3$$

$$C_{w3} = 2, C_{v1} = 7.1$$

$$(8)$$

ここに、*d*_{min}:固相以外の計算格子の中央部から壁面あ るいはブロック表面までの最短距離とした.このように、 乱れ評価に関して、壁面あるいはブロック表面近傍では 渦粘性に関するRANSとしてS-Aモデルを、そこから離 れた領域ではLESとして1方程式型SGSモデルを用いる.

(3) ブロックモデルの概要

ブロックを含む計算領域*V_pの運動量を用いて、ブロックの並進および回転運動を下式を用いて評価した*.

$$\frac{d(mv_{p_i})}{dt} = \int_{V_p} \phi_s \rho_s \frac{D\overline{u_i}}{Dt} dV + f_{p_i} \qquad \dots \dots \dots \dots \dots (9)$$

$$\frac{d(I_{i_i}\omega_{p_i})}{dt} = \int_{V_p} r \times \phi_s \rho_s \frac{D\overline{u_i}}{Dt} dV + T_{p_i} \qquad \dots \dots \dots \dots \dots (10)$$

ここに,m:ブロックの質量, v_{pi} :ブロックの並進移動 速度ベクトル成分, f_{pi} :ブロック間相互作用力成分, I_{ij} :慣性テンソル, ω_{pi} :ブロックの回転角速度ベクトル 成分,r:ブロック重心座標から粒子を含む計算格子の 中心への位置ベクトル, T_{pi} :ブロック間衝突に起因した トルクの成分である.ただし,完全に粒子で占有された 計算格子では流体の歪みは生じないとして扱う.

(4) 数值解法

多層流体統一解法(Xiaoら, 1999)を参考に, ブロッ クを含む多層流体場を求解するが, 複数のブロック挙動 を対象とした数値シミュレーションにおいてブロック間 衝突が発生した場合には, DEMのスプリング・ダッシュ ポットモデル(後藤, 2004)によってブロック間衝突力 を計算した.

3. 単一ブロックの沈降過程

(1) 水理実験

単一ブロック模型は、比重σ=2.23、要素径d=0.02mの 3つの球形要素をそれらの中心点が同一直線上に並ぶよ うに連結したものである.ここで、代表ブロック長L=3d として定義する.高さz=0.5m、水平断面0.15m四方 (x× y=0.15m×0.15m)のアクリル水槽中の水深0.48m静水中 に、水面変動をできるだけ発生させないように水面の中 央付近からブロック模型を静かに水中に放して落下させ る.このブロック模型の水中沈降過程を水槽の側方から 高速度カメラを用いて撮影する.同一条件の実験を10回 実施した.

(2) 数値シミュレーション

水理実験と同様の条件の数値シミュレーションを実施 した.実験観察における水面変動は極僅かであったので,



本研究の数値シミュレーションでは自由水表面の影響は 考慮しないこととした. 流体計算の格子スケール d_{cell} を パラメータ(時間刻みdtは同一)とする2ケースのシミ ュレーション(case1: $L=12d_{cell}$, dt=0.0002s; case2: $L=21d_{cell}$, dt=0.0002s)を実施し,水理実験の結果と比較 した. なお,水槽壁面およびブロック表面では滑り無し 条件を適用し、水面は開放条件を与えた.

(3) 再現性の検証

この種の沈降現象を特徴付ける leaf motionの再現性に ついて検討するため、図-1に水平(x軸)方向および鉛 直(z軸)方向のブロック重心の時系列を示す. 図中に は、実験結果は10回分のデータの平均値と最大および最 小値をエラーバーを用いて表示した. case1と比較して空 間解像度の高い case2の数値シミュレーションは、実験 で観測されたブロックの leaf motionを良好に再現するこ とが分かる. なお、奥行き(y軸)方向へのブロック重 心の移動は実験、数値シミュレーションの双方とも無視 できるほど僅かであった.

case2の沈降中のブロック姿勢の水理実験結果に対する 再現性を検討するため、図-2に単一ブロックの水中沈降 過程の実験画像(試行回数10回の実験の中で10回平均 の単一ブロック沈降挙動に最も近い実験結果の画像)お よびcase2の数値シミュレーションのスナップショット を示す.時刻 t=0.36s および時刻 t=0.48s でのブロック姿勢 は、実験画像と比較して数値シミュレーションのブロッ クの傾きが小さくなるものの、case2の数値シミュレーシ ョン結果は水理実験でされたブロックの沈降過程中の姿 勢の時系列変化を概ね良好に再現している.



4. 多数ブロック群沈降・堆積過程

(1) 沈降・堆積過程

多数ブロック群の水中での沈降・堆積過程の数値シミ ユレーションを実施した.数値シミュレーションの水理 条件および個々のブロックの条件は、単一ブロックの沈 降過程で述べた条件と同様である.図-3に示すように1 つの層(xy平面)に6個(x方向に2個, y方向に3個)と して0.01mの等間隔で6層に積み上げた状態を36個のブ ロック群の初期配置とした(図-4の時刻 t=0.00s 参照). 図-4に多数ブロック群の沈降・堆積過程のスナップショ ットを示す. v=0.00mのxz平面付近に配置されたブロッ ク群(図-3に示したブロック群C)は、x軸やy軸方向に ほとんど移動することなく沈降し床面(z=0.00m)に到 達し堆積する. また, ブロック群LおよびRは, 計算開 始とともに側壁方向に進行しつつ沈降し(時刻 =0.30s参 照),壁面に衝突した後は側壁から水槽内側に向う(時 刻 t=0.05s および時刻 t=0.60s).時刻 t=0.60s 付近では、ブ ロック群LおよびRはブロック群Cを挟んで衝突し、続



いて畳み込まれるようにして床面に堆積する(時刻 t=2.00s).スナップショットからブロック群は概ね y=0.00mのxz平面を対称面として沈降・堆積するが確認 される.

(2) 内部構造

多数ブロック群の沈降・堆積過程における流れ場の構



造を検討するため, 圧力に関するラプラシアンの分布を 図-5 (ブロック群は非表示) に示す. なお、全ての渦を 示すと、ブロック周りの渦が壁境界付近の渦と重なり不 鮮明になるため、レベルの低い渦については非表示とし た. ブロックの沈降方向に対してブロック正面には流体 の伸縮(渦層;図中の灰色の表示,負値)が、ブロック の背後には流体の回転(渦管:図中の黒色の表示,正値) が支配的な構造が、時刻 t=0.30sのブロックの初期沈降過 程では示されている.ブロックの衝突が開始する時刻 t=0.50s付近からは渦層と渦管が複雑に混在した極めた乱 れた状態を呈することが確認できる.また、ブロックの 堆積が開始する時刻 t=0.60sのブロック群 Cの最上部のブ ロック群の後流領域には発達した渦領域が確認される. また, z=0.15mのxy平面の渦構造を図-6に示す. なお, 堆積ブロック群の上部に形成される流れ場の構造とブロ ック沈降状況との対応を浮き彫りにするため、図-5で示 した渦構造の表示範囲を拡げて示す(圧力に関するラプ ラシアンがゼロの箇所のみ非表示)とともに、ブロック 群は半透明に表示した.ブロック群がz=0.15mのxy平面 を通過する時刻t=0.50sには、ブロック間の領域で渦が発 達した渦層と渦管の縞構造が確認される.時間が経過す るとこの縞の数は減少し、また、渦の発達領域は減衰す る過程が示されている.

5.おわりに

本研究では、多層流体統一解法を基礎とした流体解析 手法の基本的な枠組みに個別要素法による要素間接触力 の評価手法およびDESによる乱流モデルを融合した3次 元固液混相乱流モデルを構築した.単一ブロックの沈降 過程を対象とした水理実験を実施し、数値シミュレーシ ョン結果との比較からモデルの良好な再現性を確認し た.また、多数ブロック群の沈降・堆積過程を対象とし



た数値シミュレーションを実施して,沈降ブロック群の 周りの複雑な流れ場構造について検討した.今後,水理 実験による乱流計測から本モデルの再現性についてより 詳細に検討する予定である.

謝辞:本研究の一部は,科学研究費補助金(課題番号: 21760386,研究代表者:原田英治)による成果であり, ここに謝意を表する.

参考文献

- 小田一紀・重松孝昌・大西信幸・井上雅夫(1992):改良型 DEMAC法による粒子群の沈降・分散挙動の解析,海岸工 学論文集,第39巻, pp.971-975.
- 重松孝昌・廣瀬真由・錦織陽一・小田一紀(2001): DEM法 と VOF 法を併用した三次元固液混相流解析モデルの開発 とその適用例,海岸工学論文集,第48巻, pp. 6-10.

- 後藤仁志・林 稔・安藤 怜・酒井哲郎 (2003): 固液混相流 解析のための DEM-MPS 法の構築,水工学論文集,第47 巻, pp. 547-552.
- 後藤仁志(2004):数值流砂水理学,森北出版,223p.
- 原田英治・後藤仁志・鶴田修己(2009): 固液混相乱流モデル によるブロック群の沈降・堆積過程の数値シミュレーシ ョン,土木学会論文集B2(海岸工学), Vol.B2-65, No.1, pp. 896-900.
- 原田英治・後藤仁志・鶴田修己(2010):固液混相乱流モデル の捨石群の沈降・堆積過程計算への適用例,土木学会論 文集B, Vol.66, No.1, pp. 25-34.
- 松見吉晴・泉 一幸(1992):底開式バージによる捨石群の堆 積形状に関する予測モデル,海岸工学論文集,第39巻, pp.966-971.
- Nikitin, N.V., Nicoud, F., Wasistho, B., Squires, D. and Spalart, P.R. (2000): An approach to wall modelling in large-eddy simulations, Physics of Fluids., Vol.12, No.7, pp. 1629-1632.
- Xiao, F. (1999): A computational model for suspended large rigid bodies in 3D unsteady viscous flows, J.Compt. Phys., Vol.155, pp. 348-379.