京都大学大学院	学生会員	後藤 優典 (現西日本旅客鉄道㈱)
京都大学大学院	正会員	肥後 陽介
京都大学大学院	フェロー会員	岡 二三生
京都大学大学院	正会員	木元 小百合
京都大学大学院	学生会員	西村 太佑

# 1. はじめに

有限要素法解析においてメッシュの絡み合いなどから計算精 度が低下するような地盤の大変形問題の解析において、連続体を 有限の粒子の運動として近似する粒子法の研究が進められてい る. Material Point Method (MPM)<sup>11</sup>は粒子法の一種であり、連続体 を Lagrangian 質点に離散化し、計算は Euler 格子で行うため、大 変形問題を無理なく解析する事ができる手法として流体・固体力 学で発展し、地盤力学の分野でも近年適用されてきている.

越流時の河川堤防は、川裏側の法尻や堤防斜面が越流水によっ て洗掘され進行的に破壊していく.すなわち、洗掘された土は元 の連続体から破断した状態となる. MPM では、変形過程におい て、ある粒子が存在する格子に隣接する格子に粒子が無い場合、 その粒子は他の粒子と相互作用を持たなくなり、破断した状態と なるが、越流時の洗掘などの実現象では粒子同士が近傍に位置す る状態においても破断が生じる.そこで本研究では、現在まで開 発を行ってきた多相連成 MPM-FDM 解析法<sup>2</sup>に新たな破断条件 を導入し、越流時の河川堤防の浸透一変形連成解析に適用した.

### 2. 多相連成 MPM-FDM 法の支配方程式

不飽和土の多相連成挙動を解析するため,簡易三相法に基づく 支配方程式<sup>2),3)</sup>を定式化し,固相を MPM で,液相を FDM で離散 化した.

不飽和土の応力変数として骨格応力を用いた。骨格応力テンソ ル  $\sigma'_{ii}$  は次式で定義される.

$$\sigma'_{ij} = \sigma_{ij} - \{p^a(1-S_r) + p^w S_r\}\delta_{ij}$$
(1)

ここで、 $\sigma_{ij}$ は全応力テンソル、 $\delta_{ij}$ はKronecker のデルタ、 $p^a$ は間隙空気圧、 $p^w$ は間隙水圧、 $S_r$ は飽和度である.

簡易三相系法に基づき,運動方程式と液相の連続式は以下のように与えられる.

$$\rho \ddot{u}_i^s = \sigma_{ji,j} + \rho b_i \tag{2}$$

$$\left\{\frac{k}{\rho^{f}g}\left(\rho^{f}\ddot{u}_{i}^{s}+p_{,i}^{f}-\rho^{f}b_{i}\right)\right\}_{i}+S_{r}\dot{\varepsilon}_{ii}^{s}+\frac{n}{K^{f}}\dot{p}^{f}=0$$
(3)

ここで、 $\rho$  は混合体の密度、 $\ddot{u}_{i}^{s}$  は固相の加速度ベクトル、 $b_{i}$ は 物体力ベクトル、k は透水係数、 $\rho^{f}$  は流体の密度、g は重力 加速度、 $\dot{\varepsilon}_{ii}^{s}$  は固相の体積ひずみ速度、n は間隙率、 $K^{f}$  は流体 の体積弾性係数、上付きの・は時間微分を表す。

気相の連続式も定式化するが, 簡易三相系法では, 空気の圧縮 性が非常に高いことから, 気相の連続式は常に満足されていると 仮定する.

次に MPM-FDM 連成法の支配方程式を示す。ここでは未知数 を格子点の運動量増分  $\Delta P_I$  と格子中心の間隙水圧  $p_E^f$  としている.

$$\begin{bmatrix} 1 & -S_r \{K_\nu\} \Delta t & 0\\ \frac{-\{K_\nu\}^T}{[M]} & (A' - \alpha') \Delta t & \{\alpha'_i\}^T \Delta t \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \Delta P_I\\ p_E^f\\ p_{EI}^f \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} (f_I^{int} + f_I^{ext}) \Delta t\\ R_I^f \Delta t \end{bmatrix}$$
(4)

$$\left[\boldsymbol{M}\right] = \sum_{p=1}^{N_p} \boldsymbol{M}_p \boldsymbol{N}_l \left(\boldsymbol{X}_p\right)$$
(5)

$$f_{I}^{int} = -\sum_{p=1}^{N_{p}} M_{p} \sigma^{\prime s} (X_{p}) G_{lp}$$

$$\tag{6}$$

ここで、[*M*]はLumped mass マトリクス、*M*<sub>p</sub>は粒子の質量、*N*<sub>p</sub> は粒子数である。*N*<sub>1</sub>は格子の基底関数で、有限要素法のアイソ パラメトリック要素の形状関数と同様の関数を用いる。*X*<sub>p</sub>は粒 子の座標、 $\sigma$ <sup>ts</sup>は粒子の比骨格応力、*G*<sub>tp</sub>は基底関数*N*<sub>1</sub>の空間 勾配ベクトル、 $f_{i}^{trt}$ は内力ベクトル、 $f_{i}^{crt}$ は外力ベクトル、 $R_{i}^{f}$ は連続式の右辺である。定式化の詳細は参考文献<sup>2</sup>を参照された い、また、粒子の速度は以下のように更新される。

$$V_p^{k+1} = V_p^k + \sum_{i=1}^{N_n} \sum_{j=1}^{N_n} [M]^{-1} \Delta P_I N_I(X_p)^k$$
(7)

### 3. 破断を考慮した MPM 解析

### 3.1 破断条件

MPM の解析において、隣接する格子に粒子が存在する場合で も、破断が起こるように破断条件を設定する.通常のアルゴリズ ムで解析を行うと、破断が起こった時点で隣接する格子に粒子が 存在すれば、格子点を共有するため、相互作用がある.そこで図 1に示すように、破断した粒子の計算については、共有格子点を 固定境界と考え、元の連続体とは相互作用せずに重力と初速に従 って剛体上を移動していくとする.破断した粒子は元の連続体の 上に乗っているため、自重は元の連続体に働くとする.

粒子が破断したかを判定する閾値としては、粒子間距離やひず みなどが考えられる.本研究で用いる構成式は砂の繰返し弾塑性 構成式<sup>4)</sup>であり、塑性偏差ひずみの蓄積量 $\gamma^p$ によってせん断剛 性を低減させている.また、越流水による掃流力は斜面の接線方 向にせん断力として働くと考えられる。これらから、破断条件と して蓄積塑性偏差ひずみ $\gamma^p$  (=  $\int d\gamma^p$ ,  $d\gamma^p$  =  $(de_i^p de_i^p)^{1/2}$ ,  $de_{ij}^p$ : 塑性偏差ひずみ増分テンソル)を採用し、 $\gamma^p$  が閾値を超 えると破断するとした.

連絡先 〒615-8540 京都府京都市西京区京都桂 C クラスターC1-4 棟 TEL 075-383-3193

キーワード MPM 不飽和土 連成解析



#### 図1 破断粒子の境界条件

### 3.2 解析結果

前節で提案した破断を考慮した解析例について述べる.解析モ デルを図2に示す.材料パラメータについては表1に示す豊浦砂 のパラメータを用いる.本解析では川表側からの水の流入はない ものと仮定して,越流による水圧を川裏法面に考慮する.具体的 にはMPS<sup>5</sup>によって求められた,同じスケールの堤体上を流れる 水粒子の鉛直壁面衝突圧を境界水圧として与えた.



数値実験として相対密度 60%の豊浦砂を想定している.また,初 期飽和度は 60%とし,初期サクションは-5.52kPa である.なお, MPM では Euler 格子を任意に設定する事ができるが,本解析で は初期の格子を最後まで用いた.また破断条件については $\gamma^{p} \ge$ 0.05 と設定した.

図3に飽和度分布図,図4に蓄積塑性偏差ひずみ分布図を示す. 図3より,川裏法面から水が浸入し飽和度が上昇していく様子が 確認できる.図4より,1200秒後では法面粒子の一部が閾値を 越え破断条件を満たしている.さらに2200秒後では法尻部の粒 子において破断条件を満たした.それに伴い,破断された粒子の 下部が新たに境界面となり,その面に境界水圧が作用し,進行的 にひずみが発生している.

表1 解析に用いたパラメータ

e <sub>0</sub>	0.756	$M_{f}^{*}$	0.987	$\gamma^{P}_{ref}$	0.04	$\rho(Mg/m^3)$	1.911
λ	0.012	$M_m^*$	0.792	$\gamma^{E}_{ref}$	0.5	OCR <sup>*</sup>	1.2
к	0.0025	$\mathbf{B_0}^*$	2700	$D_0$	1.1	C <sub>d</sub>	2000
$G/\sigma'_{m0}$	827	$\mathbf{B_1}^*$	130	n	1.0	α	2.0
k(m/s)	1.0×10 <sup>-4</sup>	C <sub>f</sub>	750	K <sup>f</sup> (kPa)	2.0×10 <sup>6</sup>	n'	4.0



## 4. 結論

多相連成 MPM-FDM 法に新たな破断条件を導入し, 粒子が近 傍に位置する場合においても, 大きな偏差ひずみが発生した粒子 が破断し, 元の連続体とは相互作用せずに変形していくという大 変形問題の特徴的挙動を表現した. 解析例として堤防半断面モデ ルにおいて越流を考慮した浸透-変形連成解析を行い,進行的な 破壊を表現することができた. 今後, 越流水による掃流力を適切 に導入し越流実験のシミュレーション解析を行うことが課題で ある.

#### 謝辞

本研究は財団法人河川環境管理財団の河川整備基金助成事業の一環として行っており(No.20-1151-003, 2007-2010), ここに謝意を表します.

### 参考文献

1) Sulsky, D., Zhou, S-J. and Schreyer, H.L. (1995), Computer Physics Communications, 87, pp.236-252., 2) Higo, Y., Kimoto, S., Oka, F., Morinaka, Y., Goto, Y. and Chen, Z. (2009), Proc. Int. Symp. Prediction and Simulation Methods for Geohazard Mitigation, IS-Kyoto, Oka, F., Murakami, A. and Kimoto, S. eds., May 25-27 2009, Kyoto, pp. 219-225., 3) Oka, F., Kimoto, S., Kato, R., Sunami, S. and Kodaka, T. (2008), Proc. the 12th IACMGE, Singh, D.N. ed., pp. 2029-2041., 4) Oka, F. Yashima, A., Tateishi, A., Taguchi, Y. and Yamashita, S. (1999), Geotechnique, 49(5), pp.661-680. 5)後藤仁志: 粒子法による河川堤防越流過程の数値シミュレーション, 淀川堤防強化研究会平成 18 年度研究成果報告, 2007.