斜面安定評価手法としての SPH 法の可能性 Possibility of SPH method for slope stability analysis

野々山栄人¹, 沢田和秀², 森口周二³, 八嶋厚⁴

- 1 名古屋大学・工学研究科・nonoyama@civil.nagoya-u.ac.jp
- 2 岐阜大学・流域圏科学研究センター
- 3 岐阜大学・工学部
- 4 岐阜大学

概 要

斜面の安定問題に関して,実務レベルでは,円弧すべり計算により得られる安全率を用いて対策工の検討 や設計が行われている。また,変形を考慮できない円弧すべり計算に代わり,有限要素法を用いた検討も 行われるようになってきたが,斜面が崩壊した後の大変形問題を取り扱うことは困難であり,再現できる 変形量には制限がある。このような背景のもと,本稿では,地盤材料の構成式に基づいて,大変形問題を 取り扱うことができる SPH 法を斜面安定問題に適用し,斜面安定評価手法としての可能性について検証す る。まず,地盤材料の変形挙動を表現するために,SPH 法に地盤材料の構成式を導入した。その検証とし て,単純せん断解析を実施した。得られた結果を理論解と比較した結果,精度よく地盤材料の応力状態が 表現できることを確認した。次に,SPH 法を用いて斜面安定解析を行い,円弧すべり計算より得られる安 全率の評価結果との比較を行い,SPH 法が斜面の安定問題に対して有益な評価手法であることを示した。

キーワード:斜面安定, SPH法, 構成式

1. はじめに

斜面の安定問題に関して、実務レベルでは、円弧すべり 計算より得られる安全率を用いて、対策工の検討や設計が 行われている。円弧すべり計算は、力のつり合いから容易 に斜面の安全率を求めることができる反面、斜面の変形を 考慮できないという短所を合わせ持っている。斜面の変形 を予測することができれば、より詳細な対策工の検討や設 計につながると期待できる。そのため、現在では、地盤材 料の構成式を導入した有限要素法(FEM)を用いて、変形を 考慮した検討も行われるようになった。しかしながら、 FEM では、解析メッシュが大きく変形した場合に、解の 精度低下が生じるため、変形がおおきくなる問題を取り扱 うことは困難であり、再現できる変形量には制限がある。

近年,地盤の大変形問題を解くために,様々な解析手法 が提案されている。例えば,地盤材料を一相系のBingham 流体と仮定して解く方法¹⁾や,地盤材料を離散体と仮定し て解く方法²⁾がある。前者は,Euler型の解析手法³⁾を用い ており,メッシュの変形を考慮する必要がないため,大変 形問題を解くことが可能である。しかし,地盤材料を一相 系の流体と仮定しており,複雑な変形挙動を示す地盤材料 を表現するには限界がある。後者は,地盤材料を離散体と 仮定しているため,容易に地盤の大変形を表現することが できる。しかし,離散体モデルに基づいた解析手法である ため,これまで地盤工学で開発・高度化された連続体力学 に基づく構成式を導入することができない。また,現場や 室内試験で得られるパラメータを直接入力値として使用 することができず,地盤材料の変形挙動を再現するために, 解析パラメータの決定に試行錯誤が必要となる。

このような背景のもと、本研究では、地盤の大変形挙動 を連続体力学の構成式の枠組みで表現することを目的と する。そこで、様々な分野で大変形問題に対する有効性が 確認されている SPH(Smoothed Particle Hydrodynamics)法 ⁴⁾⁵⁾を用いる。SPH 法は、Lagrange 型のメッシュフリー解 析手法であるため、メッシュの変形による解の精度低下に 悩まされることなく大変形問題を解くことができる解析 手法である。本稿では、地盤材料の構成式を導入した SPH 法の検証として、単純せん断解析を実施し、せん断応カー せん断ひずみ関係および応力経路について、得られた解析 結果と理論解を比較した。次に、斜面の安定解析を実施し、 Fellenius 法により得られる安全率を用いた評価結果と比 較した。また、対策工を考慮した斜面の安定解析について も実施した。以上の一連の解析から、斜面安定評価手法と しての SPH 法の可能性について検討する。

2. 数值解析手法

2.1 SPH 法

SPH 法では、粒子の集合体として物体を表現するが、粒子の運動を単に孤立した粒子の運動として扱うと、本来の 連続体としての挙動と大きな差が現れてしまう。そこで、 平滑化近似 (Kernel approximation)と粒子近似 (Particle approximation)の2段階の補間理論を用いて、連続体の運動 を表現する。まず、1段階目の平滑化近似では、評価点粒 子 α の位置 x^{α} における物理量 $\langle f(x^{\alpha}) \rangle$ は、平滑化関数 Wを用 いて、各評価点粒子周りに物理量の分布を仮定する。ここ で、平滑化関数は、Gauss 関数のような釣り鐘型の関数で あり、本研究では3次スプライン関数⁶⁰を用いた。平滑化 関数の値は、平滑化領域内の評価点粒子 α から周辺粒子 β の距離 $r=|x^{\alpha}-x^{\beta}|$ と影響半径hによって決定される。山括弧 ()は補間された物理量を示している。

$$\left\langle f\left(x^{\alpha}\right)\right\rangle = \int_{\Omega} f\left(x^{\beta}\right) W\left(x^{\alpha} - x^{\beta}, h\right) dx^{\beta}$$

$$= \int_{\Omega} f\left(x^{\beta}\right) W(r, h) dx^{\beta}$$
(1)

図1に示すように,評価点粒子と周辺粒子を含む空間の体 積は領域Ωの積分で表現する。



図 1 SPH 法のイメージ図

平滑化関数は,次の3つの性質を満たす必要がある。 1)正規化条件

 $\int_{\Omega} W(r,h) dx^{\beta} = 1$

2) 極限がデルタ関数 δ

 $\lim_{h \to 0} W(r,h) = \delta(r)$

3) コンパクト条件

$$\lim_{h \to 0} W(r,h) = 0 \quad when \left| x^{\alpha} - x^{\beta} \right| > \kappa^{d} h \tag{4}$$

ここで、 $\kappa^{d}h$ は平滑化領域(Support domain)の半径であり、 平滑化領域の半径を決定するパラメータ κ^{d} に影響半径 h を掛けたものである。

次に、2 段階目の粒子近似では、各粒子の周りに仮定した物理量の分布を重ね合わせて、評価点粒子 α の物理量 $\langle f(x^{\alpha}) \rangle$ を表現する(図 2)。よって、物理量 $\langle f(x^{\alpha}) \rangle$ は、N 個の 離散点の物理量によって表現すると考えることができる。 ここで、周辺粒子 β の体積 dx^{β} を質量 m^{β} ,密度 ρ^{β} で表すと、

$$dx^{\beta} = \frac{m^{\beta}}{\rho^{\beta}} \tag{5}$$

となる。上式を用いて式(1)を変形すると、以下の式が得られる。

$$\left\langle f\left(x^{\alpha}\right)\right\rangle = \sum_{\beta}^{N} \frac{m^{\beta}}{\rho^{\beta}} f\left(x^{\beta}\right) W(r,h) = \sum_{\beta}^{N} \frac{m^{\beta}}{\rho^{\beta}} f\left(x^{\beta}\right) W^{\alpha\beta}$$
(6)

ここで, W^{αβ}は, 周辺粒子βから評価点粒子αへの寄与を表 す平滑化関数を示している。上式が SPH 法の物理量の評 価式である。



図 2 物理量の重ね合わせ

物理量の空間勾配については、平滑化関数の空間勾配を用いることによって同様に近似することができる。以下に SPH 法の物理量の空間勾配の評価式を示す。

$$\frac{\partial \langle f(x^{\alpha}) \rangle}{\partial x_{i}} = \frac{\partial}{\partial x_{i}} \int_{\Omega} f(x^{\beta}) W(x^{\alpha} - x^{\beta}, h) dx^{\beta}$$

$$= \int_{\Omega} f(x^{\beta}) \frac{\partial W(r, h)}{\partial x_{i}} dx^{\beta}$$

$$= \int_{\Omega} f(x^{\beta}) \frac{\partial W^{\alpha\beta}}{\partial x_{i}} dx^{\beta}$$

$$= \sum_{\alpha}^{N} \frac{m^{\beta}}{\alpha^{\beta}} f(x^{\beta}) \frac{\partial W^{\alpha\beta}}{\partial x_{i}}$$
(7)

さらに、上式は、微分操作により次式に変換することがで きる。

$$\frac{\partial \langle f(x^{\alpha}) \rangle}{\partial x_{i}} = \frac{1}{\rho^{\alpha}} \sum_{\beta}^{N} m^{\beta} (f(x^{\beta}) - f(x^{\alpha})) \frac{\partial W^{\alpha\beta}}{\partial x_{i}}$$
(8)

$$\frac{\partial \langle f(x^{\alpha}) \rangle}{\partial x_{i}} = \rho^{\alpha} \sum_{\beta}^{N} m^{\beta} \left(\frac{f(x^{\alpha})}{(\rho^{\alpha})^{2}} + \frac{f(x^{\beta})}{(\rho^{\beta})^{2}} \right) \frac{\partial W^{\alpha\beta}}{\partial x_{i}}$$
(9)

2.2 固体力学に基づく SPH 法

以下に,連続体力学に基づく支配方程式である質量保存 則と運動量保存則をそれぞれ示す。

$$\frac{d\rho}{dt} = -\rho \frac{\partial u_i}{\partial x_i} \tag{10}$$

$$\frac{du_i}{dt} = \frac{1}{\rho} \frac{\partial \sigma_{ij}}{\partial x_i} + F_i \tag{11}$$

ここで、 u_i は速度ベクトル、 σ_{ij} は応力テンソル、 F_i は外力 ベクトルである。SPH法の空間勾配の評価式である式(8)、 (9)を用いて式(10)、(11)をそれぞれ離散化することで、SPH 法における質量保存則、運動量保存則が得られる。

$$\frac{d\rho^{\alpha}}{dt} = \sum_{\beta}^{N} m^{\beta} \left(u_{i}^{\alpha} - u_{i}^{\beta} \right) \frac{\partial W^{\alpha\beta}}{\partial x_{i}}$$
(12)

$$\frac{du_i^{\alpha}}{dt} = \sum_{\beta}^{N} m^{\beta} \left(\frac{\sigma_{ij}^{\alpha}}{\left(\rho^{\alpha}\right)^2} + \frac{\sigma_{ij}^{\beta}}{\left(\rho^{\beta}\right)^2} + C_{ij}^{\alpha\beta} \right) \frac{\partial W^{\alpha\beta}}{\partial x_j} + F_i^{\alpha}$$
(13)

(2)

(3)

ここで、 C_{ij}^{ag} は、人工粘性⁷⁾と人工応力⁸⁾の和であり、次式で表される。

$$C_{ij}^{\alpha\beta} = -\delta_{ij}\Pi_i + \left(R_{ij}^{\alpha} + R_{ij}^{\beta}\right) \left(f^{\alpha\beta}\right)^{n^{\alpha\beta}}$$
(14)

ここで、 Π_i は人工粘性ベクトル、 R_{ij}^{α} および R_{ij}^{β} は人工応力 テンソル、 $f^{\alpha\beta}$ は反発力、 n^{AS} は人工応力パラメータであ る。人工粘性および人工応力を導入することで、数値振動 および Tensile instability⁹⁾を抑制することができる。この Tensile instability とは、固体力学に基づく SPH 法特有の問 題であり、応力が引張状態になると、解が不安定になる問 題である。

地盤材料の変形挙動を表現するために,本研究では, Drucker-Prager モデル¹⁰⁾, Cam-clay モデル¹¹⁾および修正 Cam-clay モデル¹²⁾の3種類の構成式を導入する。

3. 解析結果

3.1 弾塑性体の単純せん断解析

SPH 法を用いて地盤材料の変形挙動を表現するために, 地盤材料の構成式を導入する。その検証として,非排水条 件下での弾塑性体の単純せん断解析を実施し,変形時の応 力やひずみについて理論解と比較を行った。SPH 法に導入 した構成式は Drucker-Prager モデル, Cam-clay モデルおよ び修正 Cam-clay モデルの3種類である。図3は,用いた 解析モデルであり,解析対象領域は正方形物体(10cm× 10cm)である。本研究では,解析対象領域の周りに仮想領 域を設定した。ここで,仮想領域とは,解析の精度を向上 させるために,解析対象領域の周りに仮想粒子を配置した 解析領域である。仮想領域には次式から求められる速度 v_x を用いて x 方向に強制変位を与えた。

 $v_{\rm r} = 0.10 \, {\rm y} \, {\rm [cm/s]}$

(15)

ここで、yは、図3に示す解析対象領域および仮想領域に おける図心軸からの距離である。ただし、このような操作 は単純せん断のように、変形が予めわかっている場合にの み適用できる。図中の実線は物体の初期形状であり、破線 は変形後の形状である。図中の解析対象領域の中心で、応 力およびひずみを算出する。解析に用いた材料パラメータ を表1に示す。表1に示すように、Case1では粘着力、Case2 および3では初期等方応力を変えてそれぞれ3種類の解析 を行った。なお、本解析では、間隙水圧の影響を考慮して いない。

図 4~6 に各ケースのせん断応力ーせん断ひずみ関係お よび応力経路をそれぞれ示す。図中の点線が理論解であり、 プロットが解析解である。Case2 および Case3 では、限界 状態線(C.S.L.)も図中に示している。図 4~6 に示すように、 SPH 法で得られた解析結果は、理論解と一致していること が確認できる。このことからも、SPH 法は地盤材料の構成 式を高精度に表現できることが確認できた。



図 3 解析モデル

	表 1	表	材料パラ	メータ
--	-----	---	------	-----

Case		1	2	3
構成式		Drucker– Prager	Cam-clay	Modified Cam-clay
ヤング率	E [kPa]	1000.0	-	
ポアソン比	ν		0.33	
粘着力	c [kPa]	50.0,100.0, 150.0	-	
内部摩擦角	<i>\phi</i> [deg]	30.0	-	
圧縮指数	λ	-	0.355	
膨張指数	к	-	0.0477	
初期間隙比	e	-	2.0	
破壊時の応力比	М	-	1.45	
圧密降伏応力	p_{e} [kPa]	-	98.0,196.0,294.0	
初期等方応力	p_{0} [kPa]	98.0		



(a)せん断応カーせん断ひずみ関係



図 4 Drucker-Prager モデル



3.2 斜面の安定解析

SPH 法を用いて,斜面の安定解析を実施し, Fellenius 法 で得られた安全率による評価結果との比較を行う。本解析 では、斜面角度45度、斜面高さ25m、均質な co材料で構 成される斜面に対し、粘着力を変化させて解析(Case1~4) を行い、粘着力の違いによる変形挙動と安全率の関係に着 目した。次に、上記の解析を無対策とし、それに対して、 対策工の効果を検討するために、最も安全率の低い斜面 (Case4)を対象として、対策工を想定した解析を行った。検 討した対策工は、上部排土工(Case5)、押え盛土工(Case6)、 および上部排土工と押え盛土工の両工法併用(Case7)の 3 種類である。解析で用いた各ケースの解析モデルを図7に 示す。評価対象として,のり肩の沈下量に着目した。表2 に材料パラメータを示す。表3に各ケースでの粘着力と, Fellenius 法により得られた安全率,および対策工の種類を 示す。安全率の算出には、円弧すべり安定解析ソフト¹³⁾ を用いた。境界条件は、斜面の側面を水平方向固定, 鉛直 方向をフリーとし,底部は水平・鉛直方向ともに固定した。 押え盛土工と上部排土工の勾配は、ともに高さ5mの2割 勾配とした。押え盛土部分の内部摩擦角は,転圧の効果を 考慮して、30度とした。間隙水の影響については、本解 析では考慮していない。また,初期応力には土被り圧に対 応する等方応力を与えた。



表 2 材料パラメータ

材料		cø材料
ヤング率	E [kPa]	100,000.0
ポアソン比	ν	0.30
内部摩擦角	<i>\phi</i> [deg]	20.0
粘着力	<i>c</i> [kPa]	50, 40, 30, 20
単位体積重量	γ [kN/m ³]	19.6
ダイレタンシー角	ψ [deg]	1.0

表 3	対策工の種類,	粘着力および安全率

Case	対策工	粘着力 <i>c</i> [kPa]	安全率 Fs
1		50	1.13
2	ATT>+ 645	40	1.01
3	 一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一一	30	0.88
4			0.75
5	上部排土工	20	0.82
6	押え盛土工	20	0.82
7	両工法併用		0.92

図8に,各ケースの変形解析終了時の最大せん断ひずみ ($\gamma_{max}=(\varepsilon_1-\varepsilon_2)/2$)の分布を示す。図9に各ケースで得られた のり肩の沈下量の時刻歴を示す。図8(a),(b)に示すように, Case1 および Case2 の無対策で安全率が1.0以上の場合, 円弧上のせん断ひずみが卓越した領域は僅かであり,変形 はほとんどしていない。一方,図8(c),(d)に示すように, Case3 および Case4 の安全率が1.0を下回った場合,明確 な円弧状のせん断ひずみ分布が確認できる。Case3 では, 明確なひずみは確認できるものの,ほとんど変形していな い。Case4 では,のり先破壊が生じ,剛体的な滑りが確認 できる。また,Case4 のように,斜面が大変形しても,計 算は破たんすることはなかった。図9(a)に示すように,の り肩の沈下量の時刻歴から,安全率の増加にともない沈下

量は小さくなることが確認できる。また,各ケースの沈下 量は,時間の経過にともなって,収束していることも確認 できる。これらの結果より,SPH法は既存の安全率照査と 同様の傾向を得ることができることがわかる。

次に対策工を考慮した場合, Fellenius 法で得られた安全 率は、表3に示すように、上部排土工を想定した Case5 と 押え盛土工を想定した Case6 で同じ値が得られた。一方, SPH 法で得られた解析結果では、Case5 では、明確な円弧 上のせん断ひずみの卓越が確認でき,斜面も大きく変形し たが、同じ安全率の Case6 では、斜面はほとんど変形しな かった。これは、円弧すべり計算で算出される安全率は、 力のつり合いから求められるため,変形を考慮していない が, SPH 法では, 変形を考慮しているため, このような違 いが生じたと考えられる。また、図 9(b)に示すように、対 策工の効果としては,無対策では大きく斜面が変形したが, 対策工を想定することで沈下量を抑制することができた。 このことからも、SPH 法は対策工を考慮した場合でも安定 性を評価できると言える。以上の解析結果から, SPH 法は 変形と安定性を同時に評価でき,大変形領域においても, 計算が破たんすることなく連続的な評価が可能である。よ って,SPH法は斜面安定問題に対して,十分適用可能であ り、有益な情報を提供できると考えられる。





4. 結論

本研究では、斜面安定評価における SPH 法の可能性に ついて検討を行った。まず、地盤材料の構成式を SPH 法 に導入し、単純せん断解析を実施した。得られた解析結果 と理論解を比較し、解析手法の精度検証を行った。その後、 斜面の安定解析を実施した。本研究で得られた知見を以下 にまとめる。

- 単純せん断解析結果から, SPH 法は地盤材料の構成 式を高精度に表現できることが確認できた。
- 斜面の安定解析結果から、安全率 1.0 以上では、ほとんど変形が見られないが、安全率 1.0 を下回ると、斜面が大きく変形した。SPH 法は実務で広く用いられている円弧すべり法による安全率照査と同様の傾向を得ることができる。
- 対策工を考慮した斜面の安定解析結果から、対策工 を考慮することで変形量を抑制することができた。
 SPH 法では、地盤の変形を考慮しつつ、対策工の効果とその安定性を評価することができる。

一連の解析結果から,SPH 法は斜面安定評価手法として十分適用可能であり,有益な情報を提供できると考えられる。

今後は、二相混合体理論を導入して、地下水の影響を考慮 した地盤での安定解析や地震時の安定解析を試みる。また、 複雑な変形挙動を示す地盤材料を表現するために、SYS カ ムクレイモデル¹⁴⁾の導入を試みる。

参考文献

- Moriguchi, S., CIP-based numerical analysis for large deformation of geomaterials, Ph.D. Dissertation, Gifu University, Japan, 2005.
- Cudall, P.A. and Strack, O.D.L., A discrete numerical model for granular assemblies, Geotechnique, Vol.29, No.1, pp.47-65, 1979.
- Yabe, T., Ishikawa, T., Wang, P.Y., Aoki, T., Kadota, Y. and Ikeda, F., A universal solver for hyperbolic equations by cubic-polynomial interpolation, One-dimensional solver, two- and three-dimensional solvers, Computer physics communications, Vol.66, pp. 219-242, 1991.
- Lucy, L.B., A numerical approach to the testing of the fission hypothesis, Astron. J., Vol. 82, pp. 1023-1024, 1977.
- Gingold, R.A. and Monaghan, J.J., Smoothed particle hydrodynamics: theory and application to non-spherical stars, Monthly Notices of the Royal Astron. Soc., Vol. 181, pp. 375-389, 1977.
- Swegle, J.W., Attaway, S.W., Heinstein, M.W. and Mello, F.J., An analysis of smoothed particle hydrodynamics, SAND93-2513, Sandia National Laboratories, Albuquerque, NM, 1994.
- Monaghan, J.J. and Gingold, R.A., Shock simulation by the particle method SPH, J. of Comput. Phys., Vol.52, pp.374-389, 1983.
- Gray, J.P., Monaghan, J.J. and Swift, R.P., SPH elastic dynamics, Comput. Methods Appl. Mech. Engrg., Vol.190, pp.6641-6662, 2001.
- Swegle, J.W., Hicks, D.L. and Attaway S.W., Smoothed particle hydrodynamics stability analysis, J. of Comput. Phys, Vol.116, No.1, pp.123-134, 1995.
- Drucker, D.C. and Prager, W., Soil mechanics and plastic analysis for limit design, Quart. Appl. Math., Vol.10, No.2, pp.157-165, 1952.
- Roscoe, K. H., Schofield, A. N. and Thurairajah, A., Yielding of clay in states wetter than critical, Geotechnique, Vol.13, No.3, pp.211-240, 1963.
- Roscoe, K. H. and Burland, J. B., On the generalized stress strain behavior of 'wet' clay, Engineering Plasticity, Cambridge University Press, pp.535-609, 1968.
- 13) 篠田昌弘, User's Manual, 鉄道総合技術研究所, 2008.
- 14) Asaoka, A., Noda, T., Yamada, E., Kaneda K. and Nakano, M., An elasto-plastic description of two distinct volume change mechanisms of soils, Soils and Foundations, Vol.42, No.5, pp.47-57, 2002.