有限要素を用いた3次元簡易斜面安定解析による ダム湛水池斜面の解析

STUDY OF THE THREE-DIMENSIONAL SIMPLIFIED STABLITY ANALYSIS USING FINITE ELEMENT IN RESERVOIR SLOPE

濱崎英作¹⁾, 竹内則雄²⁾, 草深守人²⁾, 大西有三³⁾, 西山哲⁴⁾ Eisaku HAMASAKI, Norio TAKEUCHI, Morito KUSABUKA, Yuzo OHNISHI and Satoshi NISHIYAMA

1)アドバンテクノロジー代表取締役(〒980-0013仙台市青葉区花京院2-1-18-403, hamasaki@advantechnology.co.jp)
2)工博 法政大学教授(〒184-8584小金井市梶野町3-7-2, takeuchi@k.hosei.ac.jp)
3)工博 京都大学教授(〒606-8501 京都市左京区吉田本町, ohnishi@geotech.kuciv.kyoto-u.ac.jp)
4)博(工) 京都大学助教授(〒606-8501 京都市左京区吉田本町, nisiyama@geotech.kuciv.kyoto-u.ac.jp)

In this paper, The slope stability of the landslide in the dam reservoir was applied to RBSM by this research in consideration of the hydro-pressure and the load of the water in the hydrostatic forces. The mechanism of the movement of the slope in a change of the hydrostatic level was made clear by using the stable three-dimensional analytic technique from this result.

Key Words : slope stability, RBSM, finite element, 3-dimension, dam reservoir

1. はじめに

これまで,著者らは,RBSMを用いて簡便的に3次元の 斜面安定解析を行う方法を提案してきた[1][2].この方法 はカラム柱の変位モードが,カラム柱相互の関係も考慮 された上で表現できるので,より適切な対策工の策定が 可能である.本論文では,これらをさらに発展させ,い わゆる間隙水圧として作用する地下水の取り扱いも含め, ダム湛水の斜面安定解析で不可欠な静水圧下の水圧を考 慮し,これらのすべてをカラム柱に作用する物体力とし てRBSMの定式化に取り込むことで,ダム湛水時の斜面の 安定計算をも可能にした.また,実際に斜面の問題を事 例研究することで得られる解の特徴について他手法と比 較しながら言及した.

2. RBSMによるモデル化

従来のFEM,弾塑性RBSMでは適切な変形係数等の地盤 定数を入力し,離散化極限解析を行えば,すべり面上の 表面力が求められるため,これを用いて安全率を求める ことも可能である.しかし,この方法では,解析時間が かかることはもちろんのこと,適切な地盤定数や地層状 態の調査等が多岐にわたり,この処理のため使い勝手は良 くない.また,地すべりなどは特定地質場にあるすべり 面がすべり変動をもたらすものが多く,すべり面は必ず しも円弧ではなく,左右非対称であったり,なめらかに 連続しないことも多い.このような斜面では,調査はそ のすべり面の特定に対して多くの時間と費用が割かれる. このように鑑みれば,決 定論的な地すべり解析 のにおいて,より簡便で 合理的な解析が望まし い.このような視点に基 づき,本論文では分割法 と同程度の簡便さで解 析を行うことを目的と するため,図1に示すよ うにカラム柱を1つの要 素と考え,カラム柱の変



形を考慮しない.また,回転自由度を考慮せずに,並進 運動のみをとりあげることとして X, Y, Z方向の3自由 度のみを考え定式化した.

3. RBSMの定式化

(1) カラム柱側面

RBSMでは、2要素間の相対変位を用いて、要素問に蓄 えられるエネルギーを評価し、剛性行列を誘導する.本手 法では、分割法と同じ考え方に基づき要素分割を行うた め隣接要素関係は単純になる.x,y方向の隣接要素の相対 変位 δ は接触面積をAとすると、次のように求めること ができる.

$$\delta = B_{x}u \quad , \quad \delta = B_{y}u \tag{1}$$

$$\begin{split} \delta &= \left\{ \delta_n \quad \delta_{xx} \quad \delta_{yy} \right\}^T \qquad u = \left\{ \begin{array}{cccc} u_{\rm I} \quad \upsilon_{\rm I} \quad \omega_{\Pi} \end{array} \right\}^T \\ B_x &= \begin{bmatrix} -1 & 0 & 0 & | & 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & | & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & | & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \\ B_y &= \begin{bmatrix} 0 & -1 & 0 & | & 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 0 & | & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & | & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \end{split}$$

一方,カラム柱側面間の表面力*σ*は,以下のようにペ ナルティ関数λを用いて求める.

$$\sigma = D_{\text{side}}\delta, \qquad (2)$$

$$\sigma = \left\{ \sigma_n \quad \tau_{\text{sx}} \quad \tau_{\text{sy}} \right\}^T \quad , \quad D_{\text{side}} = \begin{bmatrix} \lambda & 0 & 0 \\ 0 & \lambda & 0 \\ 0 & 0 & \lambda \end{bmatrix}$$

したがって,カラム柱側面に蓄えられるエネルギーは 次のようになる.

$$V_{\text{side}} = \frac{1}{2}u^T \int_A B_x^T D_{\text{side}} B_x \, dA \, u + \frac{1}{2}u^T \int_A B_y^T D_{\text{side}} B_y \, dA \, u$$

(2)すべり面

図2に示すよう に、あるカラム柱に おけるすべり面が

 $Z=Z(x,y) \quad (4)$

で与えられものと する.このとき,法 線ベクトルnは次の ように表すことが できる.



(3)

図2 すべり面の法線ベクトル

$$n = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2}} \left(\frac{\partial z}{\partial x^i} - \frac{\partial z}{\partial y^j} + k\right)$$
(5)

同様にして、xおよびy方向の接線ベクトルを求めると次のようになる.

$$s_x = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2}} \left(i + \frac{\partial z}{\partial x} k \right) \quad , \quad s_y = \frac{1}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2}} \left(j + \frac{\partial z}{\partial y} k \right) \tag{6}$$

ここで,カラム柱の変位ベクトルは

$$u = ui + vj + \omega k \tag{7}$$

で与えられる.このとき,基盤部の動きはないものと仮 定してすべり面上の相対変位を求めると

$$\delta_n = u \cdot n , \ \delta_{sx} = u \cdot s_x , \ \delta_{sy} = u \cdot s_y \tag{8}$$

(9)

$$\delta = Bu \quad , \quad B = \begin{bmatrix} -\left(\frac{\partial z}{\partial x}\right) / L & -\left(\frac{\partial z}{\partial y}\right) / L & \frac{1}{L} \\ \frac{1}{L_x} & 0 & \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right) / L_x \\ 0 & \frac{1}{L_y} & \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right) / L_y \end{bmatrix} \quad \quad L = \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2} \\ , \quad Lx = \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2} \\ Ly = \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2} \\ Ly = \sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2} \end{bmatrix}$$

いま、すべり面上の相対変位と表面力の関係を

$$\sigma = Ds \quad , \quad D = \begin{bmatrix} \lambda_n & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_{sx} & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_{sy} \end{bmatrix}$$
(10)

とすれば, すべり面上のエネルギーは

$$V_{\text{slip}} = \frac{1}{2} u^T \int_A B^T DB \, dA \, u \tag{11}$$

と評価される. したがって, 系全体のエネルギーは次の ようになる.

$$V = V_{side} + V_{slip} \tag{12}$$

以上の関係から剛性行列を誘導することで、RBSMによる 三次元離散化解析が可能となる.

4. 四辺形要素によるすべり面の定義

前節で述べたように、すべり面の式 z = z(x, y)が求 められれば、RBSMを適用して三次元離散化解析が可能と なる.本論文では、四角形要素のすべり面を展開の曖昧 さのない双一次アイソパラメトリック四辺形要素を用い て定義する.図3はこの要素の座標変換の関係を示した もので、自然座標系と物理座標系の間に次の関係が成立 している.



$$x(\xi,\eta) = \sum_{\alpha=1}^{4} N_{\alpha}(\xi,\eta) x_{\alpha}, y(\xi,\eta) = \sum_{\alpha=1}^{4} N_{\alpha}(\xi,\eta) y_{\alpha} \quad (13)$$

ここで、*N*αは形状関数である.アイソパラメトリック要素では座標変換と同じ形状関数を用いて物理量を補間する.ここでは、物理量としてz座標を考え、

$$z(x,y) = z(x(\xi,\eta), y(\xi,\eta)) = \sum_{\alpha=1}^{4} N_{\alpha}(\xi,\eta) z_{\alpha}$$
⁽¹⁴⁾

のように考え面の式を定義する. このとき面傾きは

$$\begin{cases} \frac{\partial z}{\partial x} \\ \frac{\partial z}{\partial y} \\ \frac{\partial z}{\partial y} \end{cases} = \begin{bmatrix} \frac{\partial \xi}{\partial x} & \frac{\partial \eta}{\partial x} \\ \frac{\partial \xi}{\partial y} & \frac{\partial \eta}{\partial y} \end{bmatrix} = \begin{cases} \frac{\partial z}{\partial \xi} \\ \frac{\partial z}{\partial \eta} \\ \frac{\partial z}{\partial \eta} \end{cases} = J^{-1} \begin{cases} \frac{\partial z}{\partial \xi} \\ \frac{\partial z}{\partial \eta} \\ \frac{\partial z}{\partial \eta} \end{cases}$$
(15)

と計算することができる.ここで, Jはヤコビアン行列 である.具体的な計算は省略するが,この式(13)~(15)を 式(6)に代入すれば矩形領域の面の法線ベクトル等を求め ることができる.この関係を式(9),さらに式(11)に適用す ると,数値積分を用いて積分点毎にすべり勾配を求める ことができる.濱崎ら[3]は,積分点数を様々に変えて計 算を試みており,積分点の中央の1点でも十分な精度が得 られたことから本論でも中央1点として勾配を計算した.

5. 地下水ならびに水没斜面下の水圧の取り扱い

RBSMにおける水圧の考え方は川上[4]の言う飽和重量 法とし図4に示すように、カラム柱の側面、底面、上面に かかるX, Y, Z方向のベクトルに分解し、物体力として 取り扱う.



6. 斜面全体の安全率

RBSMによる離散化解析を行うと、各カラム柱のすべり 面での法線力(N)と接線力(Tx,Ty)の表面力が求められる. 本論文では、この表面力を用いて、式(16)の方法で安全率 を求める.

$$F_{S} = \frac{\sum \{\tan \phi \cdot N + C \cdot A\}}{\sqrt{\left(\sum T_{x}\right)^{2} + \left(\sum T_{y}\right)^{2}}} = \frac{R}{D}$$
(16)

また, ¢は地盤の内部摩擦角, Cは粘着力(せん断強度), Uは間隙水圧, Aはすべり面の面積を表している.式(16) の分子は, 滑りに対する抵抗力(R)を,また分母は滑動力 (D)を表している.

7. 三次元斜面安定解析例

図5に示すように,斜面高さ50m,斜面勾配30°の単一 平行斜面上に半径89.1852mの球面体すべり面を仮定して 解析を試みた.ここで,地盤定数は湿潤重量 y s=20kN/m3 (飽和重量も同じとする)とし,水の重量をγw=10kN/m3, 粘着力C=25kN/m3,内部摩擦角25°とした.カラム柱の 分割幅はx,yともに5mとした.



図5 解析モデル図

図6に示すように解析ケースとして, 湛水のない自然状 態をケースT01とし, T02からT10までを標高30mから70m まで5mごとに湛水位が上昇することとして, 基本的に上 昇時は湛水面と交差する点まで自然地下水位の面(線)は 変化がないものとした.またT11からT18までは逆に標高 70mを最高水位として, 5mづつ標高30mまで水位を下げる ものとした.低下時の地下水残留率は標高70m面もしくは 地表面と,低下基準面もしくは自然地下水位面までの50% が残留するものと仮定した.



図6の[a]は図5におけるx=85mの中心線断面図であるが、

図に示すように、例えば、自然状態のT01はD-C-B-A、上 昇時のT05はI-H-B-Aとなる.一方、下降時のT15は I-H-G-F-Eとなる.図6の[b][c]に、湛水の変化に伴うすべ り面の表面力の変化を示す.図からT01,T04,T10と水位 上昇するステージでは斜面下部から増加する水圧の影響 でTとNが共に減少していく過程が認められる.一方、 T10からT18までの水位降下のステージではTの上昇が大 きい割にNの上昇は少なく、より不安定になっていく過 程がわかる.図7,8はxy面上におけるT01,T15時点でのそ れぞれのxy面状の変位ベクトルを示している.従来手法 であれば個々のカラム柱の表面力がすべり面傾斜方向で 計算されるのみである.これは実際の変位を表すもので はない.事実水位条件により様々に個々のすべり面変位は 変化する.



図8 ケースT15(下降時,基準水位 45m)時, xy面上変位ベクトル

なお、上記の各ケースにおける安全率を図9に示した. 比較のため、x=85mの主断面位置において、2次元の RBSMを3次元と同様な定式化のもとで計算した.また、 カラム柱の不静定力を考慮した従来手法として、鵜飼[5] による3次元簡易ビショップ法、3次元簡易ヤンブー法 でも検討を加えた.ただし、この両者の計算に際しては、 水圧を浮力的に扱う有効重量法で検討するとともに、x軸 に対するカラム柱の合力を左右対称であることから水平 と仮定した.この結果、図9に示すように安全率の変化の 傾向は概ね一致した.しかしながら,2次元,3次元共 にRBSMでの計算が3次元簡易ビショップ法,3次元簡易 ヤンブー法に比べて高めに推移した.これは,従来の手 法によると動きが限定(当モデルではy軸方向に限定)さ れるものの,RBSMでは個々のカラム柱相互の関係から拘 束効果が現れるためと思われる.結果として,RBSMでの カラム柱の変位は,最大勾配には現れず,動きやすい方 向になっていくと判断される.なお,RBSMの2次元と3 次元の比較では,2次元の方が変化量が大きく,対策工 の策定になどでは,3次元の方がコスト縮減効果が大き いことがわかった.



8. まとめ

決定論的なすべり面解析においては, RBSMによる3次 元簡易斜面安定解析は,①カラム柱側面の不静定力を考 慮でき,②個々のカラムの変位方向を明らかにすること が可能で対策工策定の上でも非常に有効な手法となり得 ることが分かった.さらに,③飽和重量法をとりいれる ことで,通常の間隙水圧の取り扱いも含め、ダム湛水斜 面でも採用可能な安定解析手法となる.今後は,地すべ り抑止杭,アンカーなどの対策工を含めた定式化を発展 させることで,さらに有効な手法になり得ると考える.

参考文献

- [1]竹内則雄:地盤力学における離散化極限解析, 培風 1991
- [2] 竹内則雄, 濱崎英作, 草深守人:有限要素を用いた簡 易斜面安定解析, 計算工学講演会論文集, Vol. 8, 2003
- [3] 濱崎英作,竹内則雄,草深守人:すべり面を有限要素 で近似した3次元斜面安定解析,第38回 地盤工学 会研究発表予稿集,2,2003
- [4] 川上浩:自然斜面の安定性を評価する上での2,3の
 問題,土と基礎,vol.35-11,PP3-8,1987
- [5] 鵜飼恵三:分割法による斜面の三次元安定性の検討,
 土と基礎, vol. 36-5, PP19-24, 1988