1. 有限差分法による盛土堤防の液状化解析手法の改良

Refinement of Liquefaction Analysis Procedure with Finite Difference Method

土木技術センター 技術支援課 小川 好

河川部 計画課 森 洋

1. はじめに

2007 年に国土交通省から公表された「河川構造 物の耐震性能照査指針(案)」¹⁾では、盛土堤防の 耐震照査手法のひとつとして静的な有限要素法によ る解析手法があげられている。この手法は液状化に ともなう土の強度低下を剛性率の極端な低下として とらえ、地震力を考えない静的な沈下解析によって 地震後の堤防の変形を求めようとするものである。 一方、港湾構造物では、液状化の発生そのものを構 成規則として解析手法の内に組み込み、地震力を考 えた動的解析による照査も採用されている。いずれ の照査手法を採用するとしても、判定は計画水位高 に対して、予測される堤防の沈下量が許容できるか どうかによって決定されることになる。しかし、そ もそも有限要素法は微小変形理論に立脚しているこ とから、数メートルにもおよぶ大変形を有限要素法 で解析することが正しいのか、あるいは解析された 結果の精度は満足されるものなのかといった議論は、 必ずしも十分ではないように思われる。この原因は、 有限要素法に対抗できる液状化解析法がなく、過去 の被災例や実験結果との整合性のみが解析手法の妥 当性を検証する手段であったことにもあると考えら れる。このため、筆者らは有限変形理論に基づく液 状化解析手法を開発してきた。今回、液状化発生の 構成規則と要素形状に改良を加えることで演算過程 を安定化させることができるようになり、ある程度 の解析が可能となったので報告する。

2. 有限差分法による解析フレームと改良点

前報²⁾でも報告したように、提案する側方流動の 解析手法は Itasca 社が開発した有限差分法解析プロ グラムである FLAC³⁾に、土の構成規則を FISH 機能 として組み込んだものである。有限差分法は解析対 象を有限の大きさの要素に分割し、要素の各節点で の力を節点変位と関連させて微分方程式をマトリッ クス方程式に変換するという点で、有限要素法とは 同一の解析手法である。両手法の差異としては、有 限差分法では一連の微分方程式について、その導関 数が各接点について応力あるいは変位による変数か ら直接、代数的におき換えられるとともに、要素内 では変位あるいは応力による変数は定義されていな いのに対して、有限要素法では応力と変位という空 間量は、各要素内のすべてについて形状関数によっ て規定しなければならないという点にある。

堤防の液状化・側方流動解析で FLAC を採用する メリットは、有限差分法と有限要素法との差異より も FLAC のもつ大変形解析能力によっている。この 解析能力は、 陽解法による差分演算と、 ラグラ ンジュ座標系の採用、 混合離散化法の 3 点から成 り立っている。このうち、今回の改良は 陽解法に よる差分演算と、 混合離散化法に関係する。

の陽解法による差分演算は、応力をもとに運動 方程式によって新たな速度と変位とを計算する部分 と、速度と変位をもとに新たな応力を計算する部分 を、要素ごとに既知量から個別に演算するものであ る。一般的には、ある要素の速度や変位は周辺の要 素での応力の変化の影響を受けるが、演算の時間間 隔を要素間での応力の伝達速度よりも小さくとるこ とで、この計算が可能となる。結果として演算回数 は有限要素法で一般的に使われる陰解法よりも格段 に多くなるが、大変形解析で対象となる土の非線形 挙動を収束計算なしに演算できることになる。

しかし、この計算法にはいくつかの欠点も存在す る。各演算ステップで収束演算を要しないというこ とは、解は収束していないということであり、ある ステップでの残差は不釣合力として次のステップに 持ち越される。この影響は、表面的には演算の時間 間隔が適切でない場合の発散として表れるが、構成 規則を具現化する演算プログラムに対しては、残差 の影響が蓄積しないことが要請される。具体的な演 算方法は次章でやや詳細に述べるが、過剰間隙水圧 の発生量をコントロールする散逸エネルギーと弾性 エネルギーの計算に平均の考えを導入することで安 定化をはかった。

の混合離散化法は四角形に分割された差分格子 を、図-1 に示すように重複した 2 組の三角形格子 のペアに再分割し、応力を 4 つの三角形格子ごとに 計算する手法である。常態の演算では格子節点に作 用する力は 2 組の三角形格子の結果を平均するが、 三角形格子が極端に変形された場合はこのペアの計 算結果は棄却される。また、2 組のペアがともに極 端な変形となった場合には演算が停止される。この 方法によって、大変形での解析精度が向上するとと もに、精度が保てない状態での演算の進行を防止す ることになる。

要素の形状に関しては、これまでの解析から三角 形要素では混合離散化法が適用できないため不安定 になりやすく、演算の時間間隔を四角形要素に比べ て格段に細分化しなければならないことが分かって いる。通常、法面を含む堤体部分は直角三角形要素 で代表されるが、今回の解析では鋭角部2か所を削



図-1 混合離散化法による四角形要素の三角形分

った四角形要素を適用した。このため、堤防モデル の初期形状は多少、実物とは異なるものの、計算過 程を安定化させることができた。

3. 液状化を再現する構成規則に関する修正

(1) 主応力軸の回転を表現する力学的モデル

せん断過程にともなう過剰間隙水圧の発生を予測 するモデルでは、主応力軸の回転が重要なファクタ ーとなる。提案するモデルは図-2 に示すように、2 次元平面ひずみ状態での土のせん断応力とひずみの 関係を表現するものである。Mohr の応力円の対称 性を考慮すると、対象とする角度は0°から90°と なることから、非線形バネをx方向から1°間隔で 90 個配置している。非線形バネは原点で固定され ているが、相互には連結されていない。x 方向から 角度 にあるバネは、この角度での単純せん断状態



図-2 要素内に配置される Iwan の力学的モデル



でのせん断応力とひずみの関係を表現している。せ ん断応力とひずみの間の非線形的性質を表現するバ ネの非線形モデルとしては、図-3 に示す Iwan^{4.5)}の 力学的モデルを採用している。このモデルはバネ (図のf)とクーロン・スライダー(図のg)か ら成る複数の Jenkin エレメントを並列(図のa)な いしは直列(図のb)に連結することで構成される。 エレメントがひとつの場合は完全弾塑性、2つの場 合はバイリニア型、3つではトリリニア型の復元力 特性を表現することができる。並列型モデルはひず みを入力して応力を出力する計算に適しているのに 対して、直列型モデルは応力を入力してひずみを出 力する演算に適している。

Iwan モデルは骨格曲線が1価の単調な増大関数 であり、その接線勾配が原点から離れるにしたがっ て単調に減少するとき、常に Masing の規則 ^のを満 足した履歴曲線を描くことができる。このために必 要となる過去の情報は、スライダーの移動量あるい はバネの伸縮量に変換される。また、モデルはバネ とスライダーという力学的要素によって構成されて いることから、復元力が発揮された状態での弾性エ ネルギーはバネの伸縮量から、復元力が変化すると きに消費される散逸エネルギーはスライダーの移動 量から解析的に求めることができるという特徴があ る。

(2) せん断による過剰間隙水圧発生規則の修正

1) 体積収縮ひずみ _Nの構成規則

この解析法で採用している構成規則では、体積収 縮ひずみは次式によって定義されている。

$$\frac{1}{2} \frac{(\varepsilon_N)^2}{m_v} = E_L' \cdot \alpha \qquad \cdots (1)$$

ここで m_v は土の骨格構造の体積収縮係数、 E_L はせん断過程で消費される散逸エネルギーである。また、

は散逸エネルギーにしめる体積収縮エネルギーの 割合を表す係数で、1以下の値となる。

散逸エネルギー E_L 'は Iwan モデル(図-3)のスラ イダーの移動量から計算される力積(スライダーの 摩擦力と移動量との積)で与えられる。時刻 t から t + t(tは演算の時間間隔)の間での散逸エネル ギーの増分量を E_L 'とおくと、 E_L 'は図-2 の 0° から 90°までに配置された力学的モデルのうち、 ひずみ速度(ひずみ増分)の方向にある Iwan モデ ルのスライダー移動量から計算される。

散逸エネルギーの増分量 *EL*'の演算過程に不釣 合力が影響すると、移動量は真の値の上下に振動す る結果、 *EL*'は過剰に大きくなる。振動の影響を 除去するためには、時間領域での平均化が有効であ るが、ひずみ速度の方向は一定ではなく、平均化は 角度の異なる Iwan モデルを通じて計算しなければ ならないことが障害となる。このため、一般にエネ ルギーや仕事は非負であるが、力積を計算する際に 移動量の方向に従って正負をつけ、ある時間間隔で 平均したのち絶対値をとることで、不釣合力の影響 を除去した。

体積収縮ひずみ N の算定に必要となる時刻 t までの散逸エネルギー E_L は、積分経路としてひずみ 速度の方向をとって積分することで

$$E_{L}^{'} = \int_{0}^{t} \delta E_{L}^{'} dt \qquad \cdots (2)$$

で与えられる。

2) 体積膨張ひずみ _Pの構成規則

提案する構成規則では、体積膨張ひずみ *p* は次 式で定義される。

$$\sigma' \cdot \varepsilon_p = -E_p' \cdot \beta \qquad \cdots (3)$$

ここで 'はせん断面に垂直な有効応力、*E_P*'は蓄積 される弾性エネルギー、 は比例定数であり 1.0 と なることが期待されている。弾性エネルギーは図-3 に示す Iwan モデルのバネの伸縮・膨張にしたがっ て保存される。計算にあたっては、図-2 に示す 0° から 90°までのすべての Iwan モデルでの弾性エネ ルギーを平均化することで、安定化をはかった。

最終的に発生する過剰間隙水圧 *U* は土の骨格構造の体積弾性率を*K*とおくと、次式で与えられる。

$$U = K \cdot \left(\varepsilon_{N} + \varepsilon_{P} \right) \qquad \cdots (4)$$

4. 淀川堤防の解析による検証

1995 年兵庫県南部地震で被害を受けた淀川堤防 の報告⁷⁾から、被害断面としては堤頂が約 2.7m沈 下した酉島 (1.4km キロポスト)を、無被害断面と しては被害がほとんど発生しなかった高見(3.0km キロポスト)を選んだ。

解析モデルの断面図のうち、被害断面を図-4 に、 無被害断面を図-5 に示す。また、解析パラメータ を表-1(被害断面)と表-2(無被害断面)に示す。 地盤に関しては、表層付近に分布する沖積砂質土層 が被害断面では2層連続しているのに対して、無被 害断面では間に沖積粘性土層がはさまれているとい う違いがある。また、堤防の形状としては、無被害 断面には堤外地側に小段が作られている。

入力する地震動は、阿部ら⁸⁾によって基盤に変換 された堤防被災位置付近での 1995 年兵庫県南部地 震の観測波形をもとに、10 秒以上の長周期成分を フィルタにより除去するとともに、最初と最後の 1.0 秒間をコサインテーパーにより 0 となるように



図-4 被害断面の解析モデルと物性値の区分



図-5 無被害断面の解析モデルと物性値の区分

表-1 被害断面の解析パラメータ

堤防直下の物性

mat	Elevation	Material	t	'(ini)	GO	f	Kn(=0.45)		
(NO.)	(m)		(tf/m3)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)		
10	+3.1	盛土部	1.8	5.58	3906	3.91	40157		
12	-2.5	沖積砂質土層	1.9	13.41	5883	8.71	60482	0.0205	0.15
13	-7.5	沖積砂質土層	1.95	18.035	8440	14.6	86770	0.023	0.1
14	-18.5	沖積粘土層	1.65	25.935	3475	20.26	35726		
15	-29.5	洪積砂質土層	1.95	33.835	12091	28.39	124306	0.028	0.1

堤内地の物性

mat	Elevation	Material	t	'(ini)	GO	f	Kn(=0.45)		
(NO.)	(m)		(tf/m3)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)		
31	+0.5	盛土部	1.8	0.9	630	0.63	6477		
32	-2.5	沖積砂質土層	1.9	4.05	1777	2.63	18269	0.034	0.15
33	-7.5	沖積砂質土層	1.95	8.675	4060	7.02	41740	0.033	0.1
34	-18.5	沖積粘土層	1.65	16.575	2221	12.95	22834		
35	-29.5	洪積砂質土層	1.95	24.475	8746	20.54	89916	0.033	0.1

堤外地の物性

mat	Elevation	Material	t	'(ini)	GO	f	Kn(=0.45)		
(NO.)	(m)		(tf/m3)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)		
52	-2.5	沖積砂質土層	1.9	2.25	987	1.46	10147	0.039	0.15
53	-7.5	沖積砂質土層	1.95	6.875	3217	5.57	33074	0.037	0.1
54	-18.5	沖積粘土層	1.65	14.775	1980	11.54	20356		
55	-29.5	洪積砂質土層	1.95	22.675	8103	19.03	83306	0.034	0.1

表-2 被害断面の解析パラメータ

mat	Thickness	Material	t	'(ini)	GO	f	Kn(=0.45)		
(NO.)	(m)		(tf/m3)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)	(tf/m2)		
1	6.5	盛土部	1.8	5.85	4095	4.1	39585		
2	2	沖積砂質土層	1.9	14.55	5725	8.47	55342	0.0115	0.15
3	3 2.0	沖積粘土層	1.65	19.05	2017	11.76	19498		
4	5.0	沖積砂質土層	1.95	25.575	8459	14.64	81770	0.012	0.15
5	5 15.0	沖積粘土層	1.65	42.825	3393	19.79	32799		
6	5 7.0	洪積砂質土層	1.95	62.025	11980	28.13	115807	0.0023	0.15

補正した(図-6)。

解析結果のうち、被害断面の形状を図-7 に示す。 計算は FLAC の精度規定にしたがい、最大速度を過 ぎた 11.14 秒で自動停止し、このときの堤体頂部で の沈下量は 84cm であった。一方、無被害断面では、 主要動の終了に近い 18.83 秒まで演算が可能であり、





図-7 被害断面の演算停止時の形状(11.14 秒で停止,堤頂の沈下量は84 cm)



図-8 無被害断面の演算停止時の形状(18.83 秒で停止,堤頂の沈下量は40 cm)

沈下量も半分以下の 40cm となった。堤防の変形形 状も被害断面で堤外地方向への変形であるのに対し て、無被害断面では堤内地側への変形であるなど、 実際の被害を定性的には再現しているものの、沈下 量は3分の1程度という結果となっている。しかし、 沈下量が過小に評価されているのは、演算が最終時 刻に達する前に要素形状が過大に変形することに起 因しており、液状化の構成規則を超えた問題も含ま れていることに留意する必要がある。

参考文献

- 1) 国土交通省河川局治水課:河川構造物の耐震性能照査指針(案)・同解説, www.mlit.go.jp/river/shishin_ guideline/bousai/wf_environment/structure/index.html, 2008/07/24
- 2) 小川 好,森 洋(2005):有限差分法による盛土堤防の側方流動解析,平17. 都土木技研年報,209-218
- 3) Itasca Consulting Group, Inc. (2000) : FLAC, Fast Lagrangian Analysis of Continua, Theory and Background
- 4) Iwan, W. D. (1966) : A Distributed-Element Model for Hysteresis and Its Steady-State Dynamic Response, Transactions of the ASME, Journal of Applied Mechanics, Vol. 33, March, 893-900
- Iwan, W. D. (1967) : On a Class of Models for the Yielding Behavior of Continuous and Composite Systems, Transactions of the ASME, Journal of Applied Mechanics, Vol. 34, September, 612-617
- Ohsaki, Y. (1980) : Some Notes on Masing's Law and Non-linear Response of Soil Deposits, Journal of the Faculty of Engineering, University of Tokyo, Vol. 35, No. 4, pp. 513-536
- 7) Matsuo, O., Okamura, M., Uzuoka, R. and Mihara, M. (2000) : Numerical analyses of the Damaged Dikes in the 1995 Hyogo-ken Nanbu Earthquake, *12WCEE*, No.0621
- 8) 阿部 博,森 洋,福武毅芳,藤川 智 (1997):兵庫県南部地震で被災した河川堤防の調査と液状化解析,土木学会論 文集, No.568/ -39, 89-99