

(株) 日科技研 震か 情報センター 正 ○ 大 岡 久 聰
 (財) 電 力 中 央 研 究 所 正 岡 生 剛 治
 同 上 正 岩 橋 敏 広

1. まえがき

地盤～構造物連成振動解析には現在様々な手法が用いられているが、複雑減衰を用いる複素応答法は、地盤減衰特性を良好に表現できること、要素レベルで減衰を変更できること、伝達境界を比較的容易に取付けられること等多くの利点を有しており、地盤～構造物連成振動解析の有力な解析手段の1つである⁽¹⁾。又地盤の非線形性の考慮という点では、等価線形法による歪依存性の導入により、工学的に十分満足のできる結果を与えることか示されている⁽²⁾。筆者らは既に「地下タンクの耐震性」⁽³⁾の研究で、軸対称モデルにこの複素応答法と等価線形法を適用し、実験との対比からこれらの解析手段が良好な結果を与えることを示した。本研究では更に手法を拡張し、流体～タンク～地盤連成系の解析を試みた。流体～タンク連成系解析の1つの手段として、流体部分に非圧縮性を仮定し、ラプラス方程式に支配される有限要素で近似し、連成させる手法があるが、耐震性の面からはあまり興味のない流体部分に多くの節点を設けねばならず、効率的とは言えない。工学的には、流体部分を固定水と自由水とに分け、各々をバネマス系に表現したモデルが一般的に使用されている。このモデル化により一応はタンク壁にかかる衝撃圧項は近似できるが、このモデルの重大な欠点として、水平加振力によりタンク底にかかる上下衝撃圧項を表現できない恨みがある。この欠点をモデル化により救うため、タンク壁のバネマス系の取付け位置を高める手法が用いられるが、この手法はタンク底部の剛性に依存し、特に高寸に比して径の大きいタンクの場合に問題となる。本研究では、Chopra⁽⁴⁾がダム水連成系解析に用いたdynamic substructure法の手法により流体とタンクを連成させ、流体の衝撃圧とスロッシング圧にはNousner⁽⁵⁾及び柴田一曾我部⁽⁶⁾の理論式を用いた。すなわち、タンク壁には各節点の水平方向加速度に比例する衝撃圧及びスロッシング圧を加え、タンク底には基準点(タンク底中央)の水平方向加速度に比例する上下方向衝撃圧及びスロッシング圧を加えた。これら流体連成項の存在のため連立方程式の係数行列は一部非対称となるが、この非対称性は局所に限定され、大部分は対称行列の形を保持するため、対称ソルバと非対称ソルバを組合せ、本問題に関しては殆んど対称行列と同時間分解する手法を用いた。プログラムの基本的部分については、既報告⁽³⁾で検証されているため、衝撃圧及びスロッシング圧分布が理論式通り加えられていることを検証用例題を用いて検証した後、大型の地上タンクを本手法によりモデル化し、解析を試みた。

2. 解析理論

軸対称モデルに複素応答法と等価線形法を適用した解析理論は既報告⁽³⁾に詳細に記載されているため、本稿では簡単に記述するにとどめる。地盤～構造物連成系に基底加速度 \ddot{z}_0 が加えられた時の運動方程式は、

$$[M]\{\ddot{U}\} + [K]\{U\} = -\{m\}\ddot{z}_0 \quad (1)$$

と表わされ、ここで[M]は質量マトリクス、[K]は剛性マトリクスで $G^* = G(1 - \beta^2, 2i\beta\sqrt{1-2\beta^2})$ (β :減衰比)により減衰を含む複素剛性マトリクスであり、{U}は変位ベクトル、{U̇}は相対加速度ベクトルである。(1)式に複素応答法を適用する。すなわち、周波数 ω の加振に対し系は ω で連成するものとして、 $\{U\} = \{U_0\} e^{i\omega t}$, $\ddot{z}_0 = z_0 e^{i\omega t}$ ($\{U_0\}$ は変位振幅ベクトル)を代入すると、

$$([K] - \omega^2 [M])\{U_0\} = -\{m\}z_0 \quad (2)$$

となる。入力地震動は一般にランダム浪であるため、 $\ddot{z}_0(t) = \sum z_n e^{i\omega t}$ によりFFT(高速フーリエ変換)を用いてフーリエ変換し、各フーリエ成分毎に(2)式を解き、周波数空間で得られた変位振幅を再び

FFTを用いて逆フーリエ変換することにより時間空間へ戻す。以上の基本手法は本研究においても同様に使われている。次に液体連成項の導入にλを入れるが、その前に Dynamic Substructure 法を概説する。Fig 1の系の

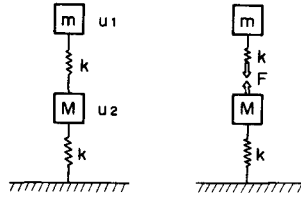


Fig 1 Dynamic Substructure

運動方程式は、

$$\begin{aligned} m\ddot{u}_1 + k(u_1 - u_2) &= -m\ddot{z} \\ M\ddot{u}_2 + k u_2 + k(u_2 - u_1) &= -M\ddot{z} \end{aligned}$$

$x = u_1 - u_2$ を代入し、変形すると、

$$\begin{aligned} m\ddot{x} + kx &= -m(\ddot{z} + \ddot{u}_2) \\ M\ddot{u}_2 + k u_2 &= -M\ddot{z} + F \end{aligned}$$

ここで $F = kx$ である。すなわち、伝達関数 F の導入により、多自由度連成系の一部を substructure として扱うことが可能となる。従って液体連成項を含む運動方程式は、

$$[M]\{\ddot{u}\} + [K]\{u\} = -\{m\}\ddot{z} - F \quad (1)$$

ここで F は衝撃圧及びスロッシング圧を表す液体連成項であり、(1)式に前と同様に複素応答法を適用すると、

$$([K] - \omega^2[M])\{U_0\} = -\{m\}\ddot{z} - \{F_0\} \quad (2')$$

$\{F_0\}$ はタンク壁水平方向(R方向)、タンク底上下方向(Z方向)自由度のみ非零項を有し、他の自由度成分は全て零である。タンク壁成分は W 、タンク底成分は B 、衝撃圧成分は I 、スロッシング圧成分は S の添字をつけて表すものとし、

$$\{F_0\} = \{F_W\} + \{F_B\}$$

$$\begin{aligned} \{F_W\} &= \{f_I N_{IW} + f_S(\omega) N_{SW}\} (Z_0 - \omega^2 \{U_{W0}\}) \\ &= \{G_W\} \cdot (\text{タンク壁 R 方向絶対加速度振幅}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \{F_B\} &= \{f_I N_{IB} + f_S(\omega) N_{SB}\} (Z_0 - \omega^2 \{U_{B0}\}) \\ &= \{G_B\} \cdot (\text{タンク底基準点 R 方向絶対加速度振幅}) \end{aligned}$$

ここで $\{G_W\}$ はタンク壁 R 方向自由度のみ非零項を有し、 $\{G_B\}$ はタンク底 Z 方向自由度のみ非零項を有する。 f_I 、 $f_S(\omega)$ 、 N_{IW} 、 N_{SW} 、 N_{IB} 、 N_{SB} は以下で説明するとし (2') 式の変形を続けると、

$$\begin{aligned} ([K] - \omega^2[M])\{U_0\} - \omega^2\{G_W\}\{U_{W0}\} - \omega^2\{G_B\}\{U_{B0}\} &= -\{m + G_B + G_W\}Z_0 \\ \therefore ([K] - \omega^2([M] + [G_W] + [G_B]))\{U_0\} &= -\{m + G_B + G_W\}Z_0 \quad (3) \end{aligned}$$

$$[G_W] = \begin{bmatrix} & & 0 \\ & G_W & \\ 0 & & \end{bmatrix}$$

$$[G_B] = \begin{bmatrix} \text{基準点 R 方向自由度} \\ 0 & \{G_B\} & 0 \end{bmatrix}$$

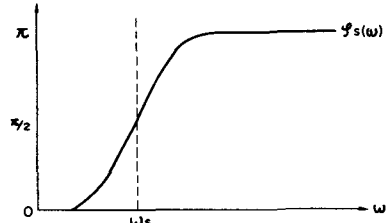
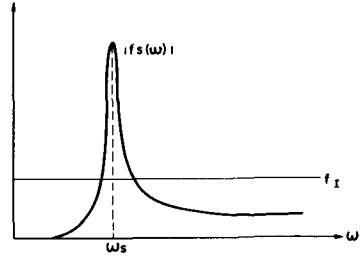


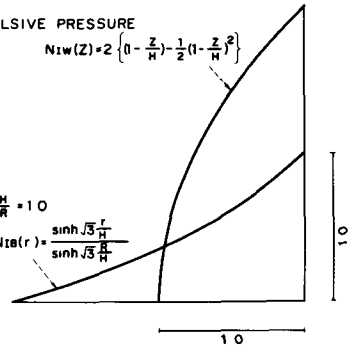
Fig 2

FOR IMPULSIVE PRESSURE

$$N_{IW}(Z) = 2 \left\{ \left(1 - \frac{Z}{H}\right) - \frac{1}{2} \left(1 - \frac{Z}{H}\right)^2 \right\}$$

$$\frac{H}{R} = 1.0$$

$$N_{IB}(r) = \frac{\sinh \sqrt{3} \frac{r}{H}}{\sinh \sqrt{3} \frac{H}{H}}$$



FOR SLOSHING PRESSURE

$$E_1 = 1.841$$

$$\frac{H}{R} = 1.0$$

$$N_{SW}(Z) = \frac{\cosh(E_1 \frac{Z}{H})}{\cosh(E_1 \frac{H}{H})}$$

$$\frac{H}{R} = 1.0$$

$$N_{SB}(r) = \frac{J_1(E_1 \frac{r}{H})}{J_1(E_1) \cosh(E_1 \frac{H}{H})}$$

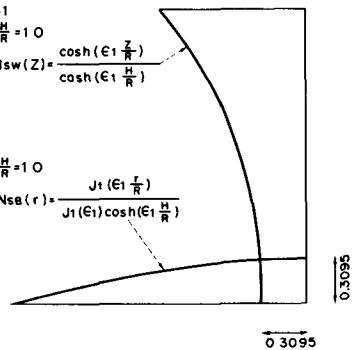


Fig 3

この(3)式は(2)式に G_w 、 r_B の項を加えたものであり、(2)式と同様に解くことができるが、 $[G_B]$ の項があるため、すなわち水平面による上下圧力成分を表す項があるため、結果として生じる係数行列は非対称となる。非対称ソルバは対称ソルバと比較して時間メモリ両方の点で非常に不利となるため、この場合の係数行列の非対称性が局所的であることに着目し、①非対称列を係数行列の最後に移項し、②最後の行と列を除いて通常対称行列に適用できるしどしど分解を用い、③最後の行と列にのみ非対称行列のしどしど分解を施した。この手法では①の移項により局所的にバンド幅が非常に大きくなるため、通常のバンド解法では非常に不利となるが、この点に関しては局所的なバンド幅の増加に影響されないアクティブ・コラム法を用いているため問題とはならない。

3. 液体連成項

ここで液体連成の各項を説明する。タンク径 E 、液高 H 、液比重 ρ 、重力加速度 g とすると、衝撃圧係数 f_I は、

$$f_I = \sqrt{3} \rho H / (2g) \cdot \tanh(\sqrt{3} R/H)$$

で表わされ、周波数依存性はないが、スロッシング圧係数 $f_S(\omega)$ は固有周期 ω_S 、減衰率 η の 1 自由度振動系の共振曲線で、

$$f_S(\omega) = |f_S(\omega)| e^{i\varphi_S(\omega)}$$

$$|f_S(\omega)| = \frac{2\eta R}{g E^2 - 1} \frac{(\omega/\omega_S)^2}{\sqrt{(1 - (\omega/\omega_S)^2)^2 + (2\eta \omega/\omega_S)^2}}$$

$$\varphi_S(\omega) = \tan^{-1} \frac{2\eta \omega/\omega_S}{1 - (\omega/\omega_S)^2}$$

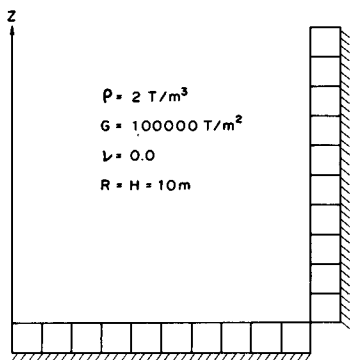


Fig. 4

ここで E_1 は $J_1'(E) = 0$ を満たす最小の正の数で、約 1.841 である。 f_I 、 $f_S(\omega)$ と Fig. 2 に示す。壁部衝撃圧分布形 N_{Iw} 、底部衝撃圧分布形 N_{Ib} 、壁部スロッシング圧分布形 N_{Sw} 、底部スロッシング圧分布形 N_{Sb} の式と形状を Fig. 3 に示す。

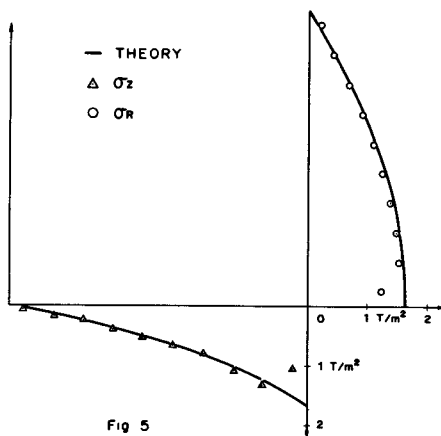


Fig. 5

4. 解析例

本研究の理論によれば、衝撃圧及びスロッシング圧両方の影響を考慮したタンク～地盤連成系の解析が可能であるが、本稿では特に衝撃圧成分のみを含めて解析した例を示す。

プログラムの基本的部分は既報で検証されているため、まず検証用問題により衝撃圧分布が理論通り与えられていることを確認した。検証用問題を Fig. 4 に示す。この系は発生した衝撃圧を定量的に検証するためポアソン比を 0 とし、又衝撃圧分布面の反対面は全て拘束して反力を発生させている。この系に最大加速度 $0.2G$ の振動を加えた時の

Housner の理論衝撃圧分布と要素内応力を

Fig. 5 に示す。衝撃圧分布の最大点付近で一致していない理由は、分布圧力荷重と節点に集中化しているためである。なお、この要素内応力は空タンク加震時の値で補正してある。この結果から理論値通りの衝撃圧分布が得られていることが理解できる。

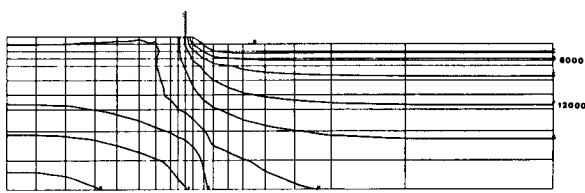


Fig. 6 (GT/M12)

次いで30000klタンクを対象としたタンクへ地盤連成系モデルを本手法により解析した。ここでは砂質系地盤を想定し、以下の方法により係数 G_0 値を求めた。すなわち、①上載荷重による静水圧 $16.4 T/m^2$ による静的応力解析を行ない、上載荷重平均主応力 $\sigma_e' = (\sigma_r + \sigma_\theta + \sigma_z) / 3$ を求め、② $\sigma_m' = (1 + 2k_0) \sigma_e' / 3$ (但し σ_e' は自重による有効鉛直圧、 k_0 は静土圧係数で0.5と仮定)より土の自重による有効拘束圧 σ_m' を求め、③常時の拘束圧 $\sigma_o' = \sigma_e' + \sigma_m'$ を求め、④速度換層の結果から得られる G_0 と $G_0 = C_0 (\sigma_o')^{1/2}$ から C_0 を求めておき、⑤上記 C_0 と③の σ_o' から G_0 の分布を決定した。得られた G_0 の分布をFig. 6に示す。歪依存物性としては、Seed-Idrissのカーブを参考として基準歪 $\gamma_r = 5.4 \times 10^{-2} (\%)$ の双曲線を用いた。10(%)歪時の R_1 には29%を用い、又 R_1 は2%以下にならないようにした。なお等価線形法に用いるピーク歪対有効歪の比率には一般的に用いられる0.65を使用した。入力地震動は最大加速度0.15Gに規格化したEl Centro '40 N/S波である。解析にはIBM3033を用い、周波数1点当り2.3秒、全体で約500秒を要した。物性収束時の最大加速度分布をFig. 7に、最大せん断応力分布をFig. 8に、垂直方向応力(σ_z)分布をFig. 9に示す。Fig. 9から理解できるように、動的最大接地圧は最大約6T/m²で、静的接地圧 $16.4 T/m^2$ の約3分の1に比べる。

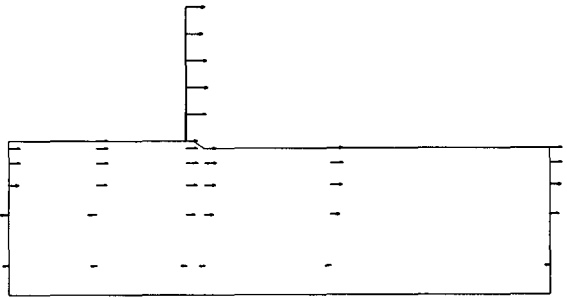


Fig 7 MAX ACCEL (G) →0.50

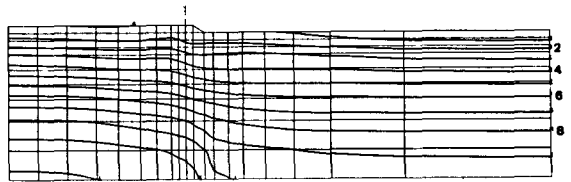


Fig 8 MAX SHEAR (T/MT2)

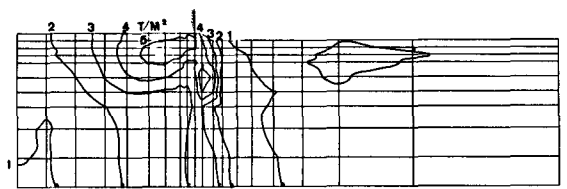


Fig 9 SIG Z (T/MT2)

5. 結論

本手法により、貯留液体へタンクへ地盤系の連成振動解析と比較的かつ経済的に行なえる可能性が示された。本手法は、地震時タンク接地圧の決定、マウンド形状の安定性評価、地震時流化を考慮した地盤改良範囲の決定等に多くの有効な判定基準を与え得ると思ふ。

参考文献

- (1) Lysmer 他 「FLUSH」 EERC 75-3
- (2) 国生、岩橋 「軟弱地盤の非線形震動特性について2の模型実験と解析」土木学会論文集 1979年5月
- (3) 岩橋、国生他 「地下タンクの耐震性の検討」第5回日本地震工学シンポジウム 1978
- (4) Chopra 他 「EADHI」 EERC 73-7
- (5) Housner 「Dynamic Pressure on Fluid Containers」 1963
- (6) 柴田 曾我部 「円筒流体貯槽の液面動振の応答」 東大 生産研究 1974