# 発破振動に基づく地山の地質境界の同定に関する研究

An Identification of Geological Interface of Ground Based on Blast Waves

土木工学専攻 28 号 三瓶 重範 Shigenori MIKAME

# 1 研究背景

トンネルなどの地下構造物を建設する上で,地山の性 状を把握することは不可欠である.トンネル掘削に限定 して言えば,軟弱層や断層破砕帯への突入を防ぐため,事 前にそれらの位置を把握しておく必要がある.本研究で は,数値解析を用いて地盤性状の異なる層の境界である 地質境界位置の同定問題に取り組む.

地質境界の位置同定は当研究室で行われてきた.力石 ら[1]は現場で観測した地盤振動を用いて,地質境界の位 置同定を行った.力石らの手法では地質境界を一つの面 として仮定した.しかし,実際の地山の地質境界は湾曲 しているなどの複雑な形状をしている.そこで本研究で は三次元的な界面を表現することで.同定精度の向上を 図る.

解析対象として,岐阜県に位置する岩田山トンネル工 事現場(以下,岩田山トンネル)を採用する.岩田山トン ネルは総延長1,001 [m]で,NATM 工法を用いた山岳ト ンネルである.事前のボーリング調査で現場はチャート 層と砂岩層に分類されるが,それらの境界位置が最適で あるか本手法を用いて調査する.従って本研究の目的は, パラメータ同定により地山を構成する層の境界位置を導 出することである.なお,本稿で述べる地質境界とは,弾 性係数の異なる2つの層の境界を示す.

# 2 パラメータ同定

添字記法と総和規約を用いて,地質境界位置の同定手法を示す.地質境界の位置を同定することは,以下の拡張評価関数 *J*\* を最小にするような位置座標 *x<sub>βj</sub>* を求める最小化問題であると考えられる.

$$J^* = J + \Lambda + \Xi. \tag{1}$$

式 (1) における J は評価関数と呼ばれ,以下の形で定義 される.

$$J = \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_f} (\dot{u}_{\alpha i} - \eta_{\alpha i}) Q_{\alpha i \beta j} (\dot{u}_{\beta j} - \eta_{\beta j}) dt, \qquad (2)$$

ここに, $\dot{u}_{\alpha i} \geq \eta_{\alpha i}$ はそれぞれ観測点  $\alpha$ における i 方向 の計算速度と観測速度である. $Q_{\alpha i\beta j}$ は観測点数の自由 度を持った重み係数で, $t_0 \in t_f$ はそれぞれ初期時間と終 端時間を意味する.本研究では地盤は線形弾性体である と仮定し動的解析を行う.支配方程式にはナビエの式を 適用する.式(3)は支配方程式を有限要素法により離散 化し,Lagrange 乗数法を適用したものである.

$$\Lambda = \int_{t_0}^{t_f} \lambda_{\alpha i} (\Omega_{\alpha i} - M_{\alpha i \beta j} \ddot{u}_{\beta j} - C_{\alpha i \beta j} \dot{u}_{\beta j} - K_{\alpha i \beta j} u_{\beta j}) dt.$$
(3)

式 (3) における  $\lambda_{\alpha i}$  は随伴変数を表し,係数行列  $M_{\alpha i\beta j}$ ,  $C_{\alpha i\beta j}$ ,  $K_{\alpha i\beta j}$ はそれぞれ,質量,減衰,剛性を意味する.  $\Omega_{\alpha i}$ は外力項である.式 (1)の右辺第3項のΞは安定化 項で,以下の形で定義される.

$$\Xi = \frac{1}{2} \int_{t_0}^{t_f} (x_{\alpha i}^{(l+1)} - x_{\alpha i}^{(l)}) W_{\alpha i \beta j} (x_{\beta j}^{(l+1)} - x_{\beta j}^{(l)}) dt.$$
(4)

ここに  $x_{\alpha i}$  は本研究の同定対象である境界面の位置座標 値を表す. $W_{\alpha i\beta j}$  は計算の安定性を確保するための安定化 重みである.式(4) は繰返し計算収束時にはゼロとなる.

## 3 勾配の導出

本研究では地質境界の位置を同定する際の逆解析手法 として,随伴方程式法を用いる.J\*が最小となるには, 以下の停留条件を満足しなければならない.

$$\delta J^* = 0. \tag{5}$$

式 (5) を考慮することで,式 (1) より随伴方程式を導出 できる.

$$-\ddot{\lambda}_{\alpha i}M_{\alpha i\beta j} + \dot{\lambda}_{\alpha i}C_{\alpha i\beta j} - \lambda_{\alpha i}K_{\alpha i\beta j}$$
$$= (\ddot{u}_{\alpha i} - \dot{\eta}_{\alpha i})Q_{\alpha i\beta j}, \qquad (6)$$

上式より随伴変数が求まる.また, J\*の第一変分は以下のように変形できる.

$$\delta J^* = -\sum_{m=1}^M \int_{t_0}^{t_f} \lambda_{\alpha i} B^{(m)}_{\alpha i \beta j} dt \delta u_{\beta j}, \tag{7}$$

$$B_{\alpha i\beta j}^{(m)} = \int_{\Gamma^{(m)}} (N_{\alpha} D_{ijkl}^{(m)} N_{\beta,l}) n_j d\Gamma,.$$
 (8)

状態量  $B_{\alpha i\beta j}^{(m)}$  は m 番目の層における弾性係数行列  $D_{ijkl}^{(m)}$  と補間関数  $N_{\alpha}$  によって表される.ここで変位  $u_{\beta j}$  は微 小であるという仮定から,地質境界面の位置座標  $x_{\beta j}$  に 関する勾配を得ることができる.

$$\operatorname{grad}(J^{*(l)})_{\beta j} = \int_{t_0}^{t_f} \lambda_{\alpha i} B^{(m)}_{\alpha i \beta j} dt.$$
(9)

最小化手法として重み付き勾配法を適用することで,界 面座標  $x_{\beta_i}$ の更新式が得られる.

$$W_{\alpha i\beta j}^{(l)} x_{\beta j}^{(l+1)} = W_{\alpha i\beta j}^{(l)} x_{\beta j}^{(l)} - \operatorname{grad}(J^{*(l)})_{\alpha i}, \qquad (10)$$

*l*は繰り返し回数を示す.上式により界面の位置座標を更新することで,最適な地質境界の位置を同定することができる.

## 4 解析領域の層分け

本研究では地質性状の指標として弾性係数を採用する. つまり,本稿で述べる地質境界とは弾性係数の異なる2 つの層の境界を示すものであり,解析領域内に異なる弾 性係数を与えることで層分けが可能である.図1が示す ように,領域内における各境界,及び各層における弾性係 数を $\Gamma^{(0)},\Gamma^{(1)},\Gamma^{(2)},\dots,\Gamma^{(M)},E^{(0)},E^{(1)},E^{(2)},\dots,E^{(M)}$ と表す.また,地質境界面は図2が示すような三角形平 面の集合によって表される.



図 2: 地質境界面

次に領域内の各要素が $E^{(m)}$ 又は $E^{(m+1)}$ であるかを判 断するために符号付距離関数を導入する.符号付距離関 数は界面と空間上の任意点a(x, y, z)間を法線方向に測っ た距離であり,任意点aが界面の外側にあるか内側にあ るかで正負の符号付けする.各要素の重心点から界面ま での距離関数を定める.(図3参照)ここで,要素番号iの距離関数を $\psi_i$ とする.解析領域を異なる弾性係数をも つ層に分けるために要素ごとに弾性係数を与える.求め た距離関数  $\psi_i$ を用いて要素番号 iの弾性係数  $E_i$  は以下の式で表される.

$$\begin{split} E_i(\psi_i) &= \frac{1}{2}(E^{(m)} + E^{(m+1)}) + (E^{(m)} - E^{(m+1)})H_i. \ (11) \\ \texttt{ここで}, \ H_i \ \texttt{Lix張へビサイド関数であり}, \ \psi_i \ \texttt{O} \texttt{B} \texttt{B} \texttt{b} \texttt{c} \\ \texttt{UT次式で表される}. \end{split}$$

$$H_i(\psi_i) = \frac{1}{2} \bigg\{ -1, \min \bigg[ 1, \frac{\psi_i}{\alpha} + \frac{1}{\pi} \sin \bigg( \frac{\pi \psi_i}{\alpha} \bigg) \bigg] \bigg\}.$$
(12)

 $\alpha$ は界面厚さを示し、代表格子幅の 1.5 倍程度の値が設定 される、以上の手順で領域内の各要素の弾性係数を設定 する、例として、界面からの距離に対する弾性係数の推 移を図 4 に示す、ここでは、 $E^{(1)} = 1.0 \times 10^7 [\text{kN/m}^2],$  $E^{(2)} = 5.0 \times 10^7 [\text{kN/m}^2], \alpha = 1.0 [\text{m}]$ を設定している、



## 5 境界面の更新

境界面は三角形平面の集合によって表される.これらの 界面の各三角形要素の節点を変更することで,任意の界 面を表現できる.式(10)を用いて,界面の節点座標 $x_{\beta j}$ は $J^*$ を最小とする位置に更新される.界面の更新値を 導出するために,界面周辺の有限要素について以下の計 算を行う.ここで,界面周辺の有限要素とは前節で述べ た界面厚さ $\alpha$ 内に位置する要素を示す.それらの要素ご とに得られる状態量 $\lambda_{\alpha i} B_{\alpha i \beta j}$ を算出する.次にその有限 要素の距離関数を構成する界面の三角形要素について着 目する.得られた状態量をその界面座標の勾配として集 中化するために,各節点の式(9)に足し込む.最後に式 (10)を用いて,界面座標を更新する.以上の手順を繰り 返し計算することで, $J^*$ を最小とする界面座標を導出で きる.

## 6 数值解析例

本手法の適用例として,トンネル掘削現場を例に挙げ る.トンネル切羽前方の地山の地質境界の位置は未知で あるが,本手法を適用することで,地質境界の位置を同 定することができる.観測値として,発破などの衝撃力 により生じた弾性波を地表面で観測したものを採用する. 観測値に基づき本手法を適用することで,任意に設定し た地層境界の初期位置から式(5)を満たす境界位置を導 出する.得られた境界位置を用いて動的解析した地山の 挙動は,実際に観測された地山の挙動と一致している.つ まり,導出された境界位置は実際の地山のものと一致し ていると考えられ,地質境界を同定できたといえる.

解析モデルとして,岐阜県に位置する岩田山トンネル 工事現場を採用する.当現場は掘削工法に発破掘削方式 を採用している.地形データ等の工事現場に関するデー タは,佐藤工業株式会社の協力により得られた.



図 5: 現場鳥瞰図

図 6: トンネル坑口



図 7: 平面縦断図

現場付近の地形データ (図7参照)より,図8に示す有限要素分割図を作成した.総節点数と要素数はそれぞれ 12,722 および 69,939となっている.地山斜面に2箇所の 観測点が設けられている.(図8参照)これらの観測点か ら得られた速度を観測値として使用する.現場付近の地 質データを参考に,地盤特性の違いから解析領域を2層 に分割した.(図9参照)図9に示す境界位置を初期値と して本手法を適用する.各層における地盤物性値を表1 に示す.表1内の $E, \rho, \alpha_0, \alpha_1$ はそれぞれ弾性係数,密度, 質量減衰定数,剛性減衰定数を表す.また,各層のポア ソン比は 0.3 を設定している.時間増分  $\Delta t$  は 0.002 [s] とした.

表 1: 地山の物性値

	E	ρ	$lpha_0$	$\alpha_1$
	$[kN/m^2]$	$[kg/m^3]$	$[s^{-1}]$	$[\mathbf{s}]$
層 1	$1.2\times 10^7$	$1.8 \times 10^3$	$1.0  imes 10^{-4}$	$1.0\times 10^{-4}$
層 2	$5.5 \times 10^7$	$2.2 \times 10^3$	$1.0  imes 10^{-4}$	$1.5\times 10^{-4}$



図 8: 有限要素分割図 図 9: 解析領域の層分け

解析を行う上で,解析領域に外力を載荷する.トンネ ル切羽への発破を想定して,外力を図11に示す6節点に 載荷する.また,発破現象を再現するために,外力の載 荷方法として Borehole pressure[3]を採用する.外力は 時間 t の関数として以下の式で表される.

$$\Omega_{\alpha i} = \int_{\Gamma_2} N_{\alpha} A_i (e^{-\xi t} - e^{-\eta t}) d\Gamma, \qquad (13)$$

ここに, A<sub>i</sub> は i 方向における発破外力の最大振幅を表し ている.ξとηは爆破力の時間変化に依存するパラメー タである.各パラメータはを表2に示す値を設定した.



解析領域はその解析目的に応じて,十分な範囲を設定し, それぞれの境界には適切な境界条件を設定しなければな らない.本研究では,境界条件として領域側面はそれぞ れ法線方向のみの変位を固定する.また領域底面は水平

## 表 2: 外力のパラメータ

$A_x$ [kN]	$A_y$ [kN]	$A_z$ [kN]	ξ	η
$6.8 \times 10^6$	$1.7 \times 10^6$	$6.2 \times 10^6$	1000	5000

及び鉛直方向全ての変位を固定する.以上の解析条件で, 発破振動に基づき地質境界の位置同定を行う.

## 数值解析結果 7

以下に,数値解析結果を述べる.図12は評価関数の推 移,図16-17は導出された地質境界の位置を示す.本手法 により,地質境界は設定した初期位置(図9)から図16に 示す地質境界位置に移行された.また,評価関数は最小 値に収束した.この結果は,設定した初期位置よりも導 出された境界位置により,より観測速度と一致した計算 速度が得られたを意味する.図13-15に3方向における 観測速度(赤線)と同定した地質境界を用いて得られた計 算速度(青線)との比較を示す.図より,観測速度と計算 速度は酷似した波形を示していることから,実際の地山 の挙動を導出できたことがわかる.つまり,事前のボー リング調査等によって想定された地質境界よりも,実際 の地山のものにより近い地質境界が得られたと言える.



## 図 12: 評価関数の推移







図 14: Y 方向速度

図 15: Z 方向速度



図 16: 同定された地質境界 図 17: 横断面図

#### 8 考察

本手法を適用することで、当初想定された地質境界よ りも実際の地山の地質境界に近い位置を導出することが できた.しかし,評価関数が0に収束していないことか らわかるように,観測速度と計算速度は完全には一致し ていない.その原因としては,次のことが考えられる.観 測速度は現場での観測時の機器の機械的誤差や人的誤差 を含む.他にも観測地点が局地的な地盤特性を有する場 合,観測誤差が発生すると考えられる.よって,観測誤 差のフィルタリング手法は本手法の精度向上ための一つ の重要なテーマであると言える。

### 結論 9

数値解析の結果から,地表面で観測された地盤振動に 基づいて,地質境界の位置を同定することができた.従 来までは平面としか想定できなかった地質境界面を,符 号付距離関数を用いることでより複雑な界面を表現する ことに成功した.これにより,実際の地山の地質境界面 により近い界面を同定することができ,精度の高い解析 が可能である.よって3次元問題における地質境界の同 定手法を確立することができた.

# 参考文献

- [1] Chikaraishi M., M. Kawahara : "AN IDENTIFICATION OF GEOLOGICAL BOUNDARIES USING BLASTING WAVES AT TUNNEL EXCAVATION", Internal Research Report, Kawa-hara Lab., Chuo Univ., Japan2010. http://www.civil.chuou.ac.jp/lab/ouyou/nenpou/ronbun10/M2/Chikaraishi.pdf
- [2] Koizumi N. and M. Kawahara : "Parameter Identification Method for Determination of Elastic Modulus of Rock Based on Adjoint Equation and Blasting Wave Measurements", (2009) Nummer. Anal. Meth. Geomech, Vol.33, pp1513-1533.
- [3] U.S.Army Corps of Engineers : "Systematic Drilling and Blasting for Surface Excavations", Engineering Manuals, EM 1110-2-3800, Office of the Chief, U.S. Army Corps of Engineers, Washington, D.C.,1972.