一般財団法人 新潟県建設技術センター

平成30年度 研究助成事業報告書

打音試験により得られた打音応答波形に基づく 空洞位置同定手法の高精度化に関する事業

平成31年3月

長岡技術科学大学	機械創造工学専攻	倉橋	貴彦	(研究代表者)
長岡工業高等専門学校	環境都市工学科	村上	祐貴	(研究分担者)
長岡工業高等専門学校	機械工学科	池田	富士雄	(研究分担者)
長岡工業高等専門学校	機械工学科	井山	徹郎	(研究分担者)
長岡工業高等専門学校	電子制御工学科	外山	茂浩	(研究分担者)
長岡技術科学大学	機械創造工学専攻	井原	郁夫	(研究分担者)

1. はじめに

従来より、コンクリート内における空洞の状態 について計測値を用いて非破壊的にまた数値的に 評価する方法について検討が行われている. 北原 ら 1)-3)や廣瀬ら 4)-8)は、コンクリート表面に超音波 を送信し、測定した散乱波形から散乱体の形状や 物性を決定する方法(線形化逆散乱解析法)につ いて検討を行っている.これらの研究では、二次 元問題¹⁾,三次元問題^{2),4)},非均質材料内の欠陥形 状を再構成する問題³⁾,複数の鉄筋の問題⁶⁾,欠陥 形状をリアルタイムで画像化するために超音波リ ニアアレイ探触子が有する高速画像処理の技術と 逆散乱イメージング手法を合わせた方法に関する 研究 7),8)等が行われている.線形化逆散乱解析法と は異なる方法として,西村ら 5による開口合成法 による欠陥形状のイメージング手法に関する研究 や、超音波の計測波形に以外にレーザ干渉計によ り対象表面の粒子速度を計測し、その計測値を用 いてコンクリート表面におけるクラックの深さお よび角度を決定する方法についても検討を行って いる 9),10)

本研究では、上記の内容に基づき、計測値を用 いた随伴変数法 11)による空洞位置・サイズの同定 問題について検討を実施する.検討の導入として, 音圧の測定値を用いた空洞位置の同定問題に取り 組んだ. 逆解析における空洞位置の初期条件を決 定するために,自己組織化マップにより解析事前 に空洞のサイズや位置の分類(図1)を作成し、そ の情報をもとにした空洞位置の同定解析を実施し た¹²⁾.検討結果としては良好な結果が得られたが、 静穏な環境で実施する必要があるという制約があ り、試験を行う環境によっては、適切な音圧デー タが取得できず、空洞位置の同定解析が困難にな るものと想定される. そこで、本検討では加速度 センサによる計測値を用いて, 空洞の位置を同定 する方法について検討を実施し(図2), 定式化お よび同定解析の流れ、また解析によって得られた 結果について報告する.



図1 自己組織化マップによる空洞サイズ・位置 の分類の一例



図2 打音試験モデルにおける空洞位置同定問題 のイメージ図

2. 空洞位置同定に向けた定式化

2.1 支配方程式

本研究では、インパルスハンマによる打撃によ り得られる加速度センサの応答を用いた空洞位置 の同定方法を考えているため、三次元の振動方程 式を用いる.総和規約により表示した振動方程式 を式(1)~(3)に示す.

$$\sigma_{ij,j} = \rho \ddot{u}_i \tag{1}$$

$$\sigma_{ij} = D_{ijkl} \epsilon_{kl} \tag{2}$$

$$\epsilon_{ij} = \frac{1}{2} \left(u_{i,j} + u_{j,i} \right) \tag{3}$$

ここに、 σ_{ij} は各応力成分、 u_i はx,y,z方向の変位、 D_{ijkl} は弾性係数行列、 ε_{ij} は各ひずみ成分を示す.有 限要素法による定式化に基づき、重み付き残差方 程式を誘導し、四面体一次の補間関数を適用する と、式(4)に示す離散化された振動方程式が得られ る.

$$[M_{\rm e}]\{\vec{u_{ei}}\} + [K_{\rm e}]\{u_{\rm ei}\} = \{f_{ei}\}$$
(4)

添え字 *e* は各要素番号を示す. 質量減衰また剛性 減衰も考え, [*C_e*]=α[*M_e*]+β[*K_e*] (α, β は比例係数) とし,式(4)に減衰項を導入すると式(5)に示す離散 化式が得られる.

$$[M_{\rm e}]\{\vec{u_{el}}\} + [C_e]\{\vec{u_{el}}\} + [K_{\rm e}]\{u_{\rm ei}\} = \{f_{ei}\}$$
(5)

全要素を足し合わせた式として添え字 *e* を外し, 式(6)のように表す.

$$[M]\{\ddot{u}_{l}\} + [C]\{\dot{u}_{l}\} + [K]\{u_{i}\} = \{f_{i}\}$$
(6)

また,式(6)における初期条件・境界条件を式(7)~(9)のように定義する.

 $\{u_{i}(t_{0})\} = \{\widehat{u}_{i}\} \quad \{\dot{u}_{i}(t_{0})\} = \{\widehat{u}_{i}\} \quad \text{in} \quad \Omega \qquad (7)$

$$\{u_i\} = \{\hat{u}_i\} \quad \text{on} \quad \Gamma_1 \tag{8}$$

 $\{f_i\} = \{\hat{f}_i\} \quad \text{on} \quad \Gamma_2 \tag{9}$

ここに t_0 は解析初期時刻, Ω は解析領域, Γ_1 , Γ_2 は第一種境界, 第二種境界を示す.

2.2 評価関数の定義

加速度センサにより得られた加速度を変位応答 に変換し、振動解析により求まった変位応答と比 較をすることで,空洞位置の評価を行う.このことに基づき,評価関数を式(10)のように定義する.

$$J = \frac{1}{2} (\{u_i\} - \{u_{\text{iobs.}}\})^T [Q] (\{u_i\} - \{u_{\text{iobs.}}\})$$
(10)

式(9)において[Q]は重み対角行列, T は転地記号, {u_i}は振動解析により求まった変位, {u_{iobs.}}は加速 度センサにより測定された加速度応答を変位応答 に変換した値を示す.本研究では式(9)を最小とす る空洞位置を求める問題を考える.式(9)が最小に なるということは,解析変位{u_i}が測定変位{u_{iobs.}} に近づくということを表している.

2.3 ラグランジュ関数の停留条件の導出

式(9)の最小化問題において,式(6)~式(9)が制約 条件となる.そのため,随伴変数ベクトル{**}を導 入し,評価関数を式(11)のように拡張する.

$$J^* = J + \{\lambda_i\}^T ([M]\{\ddot{u}_i\} + [C]\{\dot{u}_i\} + [K]\{u_i\} - \{f_i\})$$
(11)

式(11)はラグランジュ関数と呼ばれ、この関数の停 留条件(*dJ**=0)を満たすように、空洞位置の計算 を行う.停留条件はラグランジュ関数の第一編分 を計算することで求めることができ、結果として、 状態変数に対応した随伴変数に対する方程式(式 (12))が得られる.式(12)は随伴方程式と呼ばれて いる.

$$[M]^{T} \{ \ddot{\lambda}_{i} \} - [C]^{T} \{ \dot{\lambda}_{i} \} + [K]^{T} \{ \lambda_{i} \}$$

+
$$[Q]^{T} (\{ u_{i} \} - \{ u_{iobs.} \}) = \{ 0 \}$$
(12)

また,式(13)~式(15)もラグランジュ関数の停留条 件から得られ,式(13)~式(15)および振動解析によ り得られた変位応答{*u*_{*i*}}を用いることで式(12)を 解くことになる.状態変数に対して初期条件が与 えられることに対して,随伴変数に対しては式(13) に示す終端条件が与えられるため,随伴方程式は 解析終端時刻 t_f から逆時間方向に解かれることに なる.また,状態変数に対応した形で境界条件も 得られ,各境界 Γ_1 , Γ_2 に対して変位,外力に対応 した随伴変数 $\{\lambda_i\}$, $\{s_i\}$ が $\{0\}$ として与えられる.

$$\{\lambda_i(t_f)\} = \{0\} \ \{\dot{\lambda}_i(t_f)\} = \{0\} \text{ in } \Omega$$
 (13)

$$\{\lambda_i\} = \{0\} \quad \text{on} \quad \Gamma_1 \tag{14}$$

$$\{s_i\} = \{0\}$$
 on Γ_2 (15)

2.4 状態方程式および随伴方程式に対する有限要素方程式の時間方向に対する離散化

状態方程式に対する有限要素法方程式(式(6)) の時間方向の離散化にはニューマークのβ法を適 用する.ニューマークβ法における速度,変位の 時間進展式は式(16),(17)のように与えられる.

$$\{\dot{u}_i\}^{n+1} = \{\dot{u}_i\}^n + \frac{\Delta t}{2}(\{\ddot{u}_i\}^{n+1} + \{\ddot{u}_i\}^n) \tag{16}$$

$$\{u_i\}^{n+1} = \{u_i\}^n + \Delta t \{\dot{u}_i\}^n + \Delta t^2 \left(\frac{1}{2} - \beta\right) \{\ddot{u}_i\}^n + \beta \Delta t^2 \{\ddot{u}_i\}^{n+1}$$
(17)

随伴方程式に対する有限要素法方程式(式(12))に 対しても同様にニューマークβ法を適用する.

2.5 空洞位置同定解析の流れ

以上に誘導した方程式を用いた空洞位置の同定 計算の流れを以下に示す.以下の反復計算におい ては,最急降下法を適用し,反復回数は(*l*)とする.

- 1. 同定解析に必要な計算条件の入力する.
- 2. 振動方程式に対する有限要素方定式(式(6))を 順時間方向に計算する.
- 3. 評価関数(式(10))を計算する.

- 各反復回数における評価関数の差の絶対値が 許容判定値 ε以内の場合,計算を終了する.そ うでない場合は,次のステップに進む.
- 5. 随伴方程式に対する有限要素方定式(式(12)) を逆時間方向に計算する.
- ラグランジュ関数の空洞位置に対する勾配ベクトル{*∂J**/*∂x_i*}を計算する.
- {x_i}^(l+1)={x_i}^(l)-{∂J*/∂x_i}^(l)により座標値を更新し、 ステップ2に戻る.

3. 空洞位置同定法に関する検証

本検討では図3に示す有限要素メッシュ・固定 境界条件を用いて空洞位置の同定解析を行う. 観 測点は打撃点から *R*=200mm,および *R*=400mmの ところに90度間隔に4点設定する(図4). 観測値 は応答変位の値を用いる.その他の解析条件は表 1に示す.本解析では,空洞の位置をコンクリート



図3 有限要素メッシュおよび固定境界条件



図4 打撃点および観測点の位置について

Computational area (X, mm×Y, mm×Z, mm)	900×900×180	
Diameter of the cavity ϕ , mm	400	
Element type	Linear tetrahedron	
Average side length, mm	50	
Mass density $ ho$, kg/m3	2300	
Young's modulus <i>E</i> , MPa	25000	
Poisson's ratio	0.16	
Damping coefficient κ0	100	
Damping coefficient κ1	10-7	
Time increment Δt , ms	0.0390625	
Time step	128	
Step length α	10-11	

表1 解析条件

表面から 0.06m の位置に仮定し,順解析を行い, それぞれの観測点位置で得た変位応答値を観測値 として使用し,空洞の初期深さを正解値からずら すことにより,同定解析を行う.

解析結果を以下に示す. 図 5 に評価関数の履歴 を示す. 観測点の位置が打撃点からの距離 R=200mmの場合とR=400mmの場合について示す. 結果として,最初の評価関数の値を1とした正規 化した値では、打撃点から遠くの距離に観測点を 設定した場合(R=400mm)の方が評価関数の値を 下げることができた.また,観測点位置を打撃点 から等距離に設定しているため、代表点における 変位応答の比較を図 6, 図 7 に示す. 図 6 は R=200mmの場合の結果であり、図7はR=400mm の場合の結果である. どちらの結果も空洞位置同 定後(After estimation)は空洞位置道程前(Before estimation)に比べ、観測値(Target)に近づいてい ることを確認できる.また、図8に空洞位置の同 定解析の履歴を示す. 正解とする位置(Target) に 対して, 観測点の位置が R=200mm および R=400mmの両方の場合において、どちらもTarget の値に近づいていく様子がわかる. R=400mm の方 が若干 Target の値に近い結果を示しているが、両 ケースとも同等の結果を得ていると考えられる. 正解とする Target の値には完全には一致していな

いものの,正しい方向に空洞位置の同定解析を正 しい方向に行えていることがわかる.



評価関数の収束履歴の違いの比較







図 7 R=400mm の位置に観測点がある場合 の応答変位の比較



図8 正解値と空洞位置の同定履歴の比較

4. トンネリングアルゴリズムの導入による改良

次に、本応募の目的とした空洞位置が表面から 深い箇所に位置する問題に対する検討結果を示す. 表2に計算条件、図9に計算モデルを示す.正解 とする空洞の深さは表面から100mmの位置とし、 初期空洞位置を80mmに設定し、本研究により提 案する方法による同定可能性について検証する. 前章においても、完全に空洞位置を同定できなか ったことから、本検討では、2.5節に説明した計算 アルゴリズムに対して、文献¹³⁾に示すトンネリン グアルゴリズムを加え、検討を実施した.

Number of elements (Target, Initial)	9300, 9298		
Number of nodes (Target, Initial)	2102, 2102		
Time increment Δt , s	3.90625×10 ⁻⁵		
Number of time steps	256		
Mass density ρ , kg/m ³	2300		
Young's modulus E, MPa	35096		
Damping parameters κ_0, κ_1	100, 10-7		
Convergence criterion ε	10-5		
Weight parameter Q	1019		
Step length of steepest decent α	1.00		
Number of random seeds, <i>ir</i> _{max}	200		
Number of maximum iterations, <i>itr</i> _{max}	200		
Step length of ARTA T	106		

表 2 解析条件



反復計算における評価関数の履歴および空洞位 置の同定履歴を図 10 に示す. 2.5 節に説明した計 算アルゴリズムにトンネリングアルゴリズムを加 えることにより,評価関数も概ねゼロに近づける ことができ,空洞の位置も 100mm に同定可能とな った.また,図 11 に示すように観測点においては, 測定変位(空洞位置を 100mm に設定した場合のシ ミュレーション結果) と同定後の変位応答は概ね 等しくなっていることを確認できた.



図10 評価関数の履歴と空洞位置の履歴





(a) 空洞位置が初期位置の場合

(b) 空洞位置が同定後の場合図 11 観測点における変位履歴の比較

5. おわりに

本研究では、打音試験におけるコンクリート表 面における応答変位を用いた空洞位置の同定解析 に対する検討を行った.同定解析においては、打 音波形の伝播の解析には有限要素法およびニュー マークβ法を適用し、空洞位置の同定における感 度を計算するために随伴変数法を適用した.

数値実験においては,空洞の同定位置について は若干,正解とする値には一致しない結果が得ら れたが,観測点の位置を打撃点からの位置

(R=200mm, R=400mm)と変えたモデルについて, 両モデルとも初期に設定した空洞位置から正解と する値に近づいていることを確認できた.しかし ながら,完全に正解値を求めることができていな いことから,トンネリングアルゴリズムを導入し, 更なる同定精度の向上について検討を行った.その結果,同定精度の向上を確認できた.

付録 A:空洞なしの実試験体を用いた実際の変位 応答と振動解析結果(順解析結果)の比較

本研究では、打撃試験により得られた応答変位 を用いた空洞位置の同定問題について検討を実施 したが、得られた測定値は、解析結果を人工的な 測定値として利用している.実際の応答波形を用 いて空洞位置の同定をする場合は、先に物性パラ メータの条件を合わせておく必要がある.本付録 では、空洞の無い無筋コンクリートを対象とし、 シミュレーションによる応答波形の再現性につい て考察する.

試験体のモデルを図 A-1 に、また境界条件を図 A-2 に示す.計算条件として,節点数は25248,要 素数は 5134, ポアソン比は 0.16, 時間増分量 Δt は 3.90625×10⁻⁵ (測定器のサンプリングレートが 25,600Hz のため, その逆数を時間増分量としてい る.),時間ステップ数は256と設定する.また, ヤング率は 35096MPa, 密度は 1630kg/m³, 減衰行 列を決めるための係数 α は 600, β は 0 と設定す る. 打撃点での打撃力の経時変化(測定値)を図 A-3, 図 A-3 の値を用いた振動解析結果(観測点に おける変位応答)を図 A-4, 図 A-4 の結果につい て周波数解析した結果を図 A-5 に示す. 図 A-4 で は、実測の変位の値と比較をしており、実測の変 位値はハイパスフィルターを介して低周波側の成 分をカットして再現した応答波形を示している. 応答変位 (解析結果) は, 測定値に比べて解析開始 時におけるピーク変位は若干合わないが、周期的 には良好に一致する波形を示している.また、同 様の傾向は周波数解析の結果からも確認できる. 実際の構造物に対して、本研究で検討を行った空 洞位置の同定計算を行う場合には、同等の試験片 に対して,本付録のような事前検証を行い,先に 解析条件を確定した上で実施することが望ましい と考えられる.







(c) Case3

図 A-4 観測点における変位の応答履歴





0

0



図 A-5 観測点における変位の応答履歴

謝辞

本論文の解析結果は,九州大学情報基盤研究開発 センターの高性能アプリケーションサーバを使用 し計算を行ったものである.計算機の使用につい て,センター関係者の方へ謝意を表す

参考文献

- 中畑和之,大西正浩,北原道弘,線形化逆散乱 解析の高速化と欠陥形状再生への適用,応用 力学論文集, Vol. 5, pp.67-74, 2002.
- 山田真幸,村上賢治,中畑和之,北原道弘,円 柱側面からの計測波形による三次元欠陥像の 再構成,応用力学論文集,Vol. 6, pp.69-76, 2003.
- 山田真幸,大西正浩,北原道弘,線形化逆散乱 解析法による非均質材料内の欠陥形状再構成, 応用力学論文集, Vol. 7, pp.83-90, 2004.
- 木本和志,廣瀬壮一,二層体中の散乱体に対する三次元線形化逆散乱解析,応用力学論文集, Vol. 5, pp.75-80, 2002.
- 木本和志,松江剛士,廣瀬壮一,数値シミュレ ーションを用いた開口合成法の欠陥形状再構 成能に関する研究,応用力学論文集,Vol.7, pp.91-96,2004.
- 6) 中畑和之,藤澤伸匡,廣瀬壮一,超音波を用い た鉄筋形状および付着評価のための一解析法, 応用力学論文集, Vol.8, pp.95-102, 2005.
- 7) 中畑和之,廣瀬壮一,超音波リニアアレイ探 触子のための逆散乱イメージング法の開発, 応用力学論文集, Vol.9, pp.107-114, 2006.
- *本和志,廣瀬壮一,SH 波超音波リニアアレイ探触子の時間領域モデリング,応用力学論 文集,Vol.9, pp.15-121, 2006.
- K.J.Langenberg, Introduction to the special issue on inverse problem, Wave Motion, Vol.11, pp.99-112, 1989.
- 10) 吉川仁,大田裕貴,西村直志,レーザ計測による水平・鉛直超音波速度波形データを用いた クラック決定解析の精度検証,応用力学論文

集, Vol.7, pp.77-82, 2004.

- 11) T.Kurahashi and H.Oshita, Shape determination of
 3-D reinforcement corrosion in concrete based on observed temperature on concrete surface, Computers and Concrete, Vol.7, pp.63-81, 2010.
- 12) 松岡瑛喜,廣瀬陽一,倉橋貴彦,村上祐貴,外 山茂浩,池田富士雄,井山徹郎,井原郁夫,打 音検査による欠陥定量的評価の高精度化に対 する随伴変数法の適用,材料, Vol.67, No.9, pp.869-876, 2018.
- 13) 北山 哲士,山崎 光悦,一般化ランダム・トン ネリング・アルゴリズムによる大域的最適化:
 第1報,アルゴリズムの提示と数値計算例,日 本機械学会論文集 A 編, Vol.69, No.684, pp.1250-1256, 2003.