

## I-215 全波動を前進波動と後退波動に分離する方法

篠 淀町開発センター 正会員 佐々木 定

## 1. まえがき

1次元波動論は前進波動と後退波動の存在を基本として展開されている。しかし、理論においては両波動の役割が把握されているにもかかわらず、実地の観測においては全波動の主として加速度、変位速度、変位によるものか、あるいはヒズミだけによるものしか実施されていないため、前進波動か後退波動のみが単独に観測される時を捉えるとか、自由端の特殊条件を用いて分離する方法などが行われているものの、一般的には両波動の分離に難行しているのが現状である。本発表は1次元波動論より見出される関係を用い、全波動によって生ずる1次元連続弾性体中のヒズミと変位速度を同時観測することにより、全波動を前進波動と後退波動とに分離する方法について述べるものである。

## 2. 分離の理論

1次元連続弾性体中における波動によって生ずる変位 $U$ は、時間 $t$ 、位置 $x$ 、波動伝播速度 $C$ とする

$$U(t, x) = F(t - x/C) + G(t + x/C) \quad (1)$$

ここで、 $F$ ：前進波動、 $G$ ：後退波動であり、 $F$ と $G$ はそれぞれ独立した関数である。

(1) 式を位置 $x$ 、および時間 $t$ で微分すると、それぞれヒズミと変位速度に関する式が得られる。

$$\frac{\partial U}{\partial x} = \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial G}{\partial x} = -\frac{1}{C} \cdot \frac{\partial F}{\partial t} + \frac{1}{C} \cdot \frac{\partial G}{\partial t} \quad \frac{\partial U}{\partial t} = \frac{\partial F}{\partial t} + \frac{\partial G}{\partial t} = -C \cdot \frac{\partial F}{\partial x} + C \cdot \frac{\partial G}{\partial x} \quad (2)$$

今、 $s^+ = t - x/C$ ,  $s^- = t + x/C$ とおいて

$$\frac{\partial F}{\partial x} = \frac{\partial F}{\partial s^+} \cdot \frac{\partial s^+}{\partial x} = \frac{\partial F}{\partial s^+} \cdot \frac{-1}{C} \quad \frac{\partial G}{\partial x} = \frac{\partial G}{\partial s^-} \cdot \frac{\partial s^-}{\partial x} = \frac{\partial G}{\partial s^-} \cdot \frac{1}{C} \quad (3)$$

$$\frac{\partial F}{\partial t} = \frac{\partial F}{\partial s^+} \cdot \frac{\partial s^+}{\partial t} = \frac{\partial F}{\partial s^+} \cdot 1 \quad \frac{\partial G}{\partial t} = \frac{\partial G}{\partial s^-} \cdot \frac{\partial s^-}{\partial t} = \frac{\partial G}{\partial s^-} \cdot 1 \quad (4)$$

であるので、 $\partial F/\partial s^+$ ,  $\partial G/\partial s^-$ を媒介として、(3), (4)式を結びつけると、

$$-C \cdot \frac{\partial F}{\partial x} = \frac{\partial F}{\partial t} \quad C \cdot \frac{\partial G}{\partial x} = \frac{\partial G}{\partial t} \quad (5)$$

なるヒズミと変位速度に関する重要な関係式が成立する。この関係を(2)式の右辺に入れて整理すると、

$$\frac{\partial F}{\partial x} = \left( \frac{\partial U}{\partial x} - \frac{1}{C} \cdot \frac{\partial U}{\partial t} \right) \frac{1}{2} \quad \frac{\partial G}{\partial x} = \left( \frac{\partial U}{\partial x} + \frac{1}{C} \cdot \frac{\partial U}{\partial t} \right) \frac{1}{2} \quad (6)$$

$$\frac{\partial F}{\partial t} = \left( \frac{\partial U}{\partial t} - C \cdot \frac{\partial U}{\partial x} \right) \frac{1}{2} \quad \frac{\partial G}{\partial t} = \left( \frac{\partial U}{\partial t} + C \cdot \frac{\partial U}{\partial x} \right) \frac{1}{2} \quad (7)$$

が得られ、この(6), (7)式により全波動のヒズミ $H (= \partial U/\partial x)$ と、変位速度 $V (= \partial U/\partial t)$ を同時観測することによって両波動の分離が可能となる。

## 3. 観測と分離の方法と応用

(1) 区間観測によるもの：図-1の如く、1次元連続弾性体中の区間A-Bにおいて、波動によって生じた全変位 $U$ 、全変位速度 $V$ 、全ヒズミ $H$ が観測されたとする。(6)式によって、それらの観測値から前進波動のヒズミ $H^+ (= \partial F/\partial x)$ と後退波動のヒズミ $H^- (= \partial G/\partial x)$ が求められる。両波動変位 $F$ ,  $G$ は両ヒズミ $H^+$ ,  $H^-$ を位置 $x$ で積分し、全変位 $U$ に合うように初期値補正して求められる。この方法は、或時刻における弾性体中の或区間における波動の分離状況を求めるのに適している。

(2) 点(面)観測によるもの：図-2の如く、1次元連続弾性体中の点(面)Aにおける全変位 $U$ 、

全変位速度  $V$ 、全ヒズミ  $H$  が得られると、(7) 式によって前進波動の変位速度  $V^+$  ( $= \partial F / \partial t$ ) と後退波動の変位速度  $V^-$  ( $= \partial G / \partial t$ ) が求められる。両波動変位  $F$ ,  $G$  は両変位速度  $V^+$ ,  $V^-$  を時間  $t$  で積分し、全変位  $U$  に合うように初期値補正して求められる。この方法は、弾性体中の1点(面)における時刻毎の波動の分離状況を求めるのに適している。

ここで、観測点Aの条件が特殊な場合には

1) 自由端の場合：観測値のうち全ヒズミ  $H$  は常時0の値となるので、全変位速度  $V$ のみによって両波動へ分離できる。すなわち全波動の変位速度  $V$ 、変位  $U$  の半分の値が両波動の値となる。これが従来より用いられている方法<sup>1)</sup>である。

2) 固定端の場合：観測値のうち全変位速度  $V$  は常時0の値となるので、全ヒズミ  $H$ のみにより両波動を分離できることとなる。

また、両観測法において観測値が特殊な場合には

- 3) 常時  $V = CH$  のとき：全波動は後退波動のみとなる。
- 4) 常時  $V = -CH$  のとき：全波動は前進波動のみとなる。

応用の詳細例については発表時に行うこととする。

#### 4. おわりに

本手法によって、理論と実地の一致が計れるようになり、より一層の詳しい波動現象の把握が可能となることを願うものである。

文献：1) 金井 清：地震工学、共立出版、pp. 90, 1969

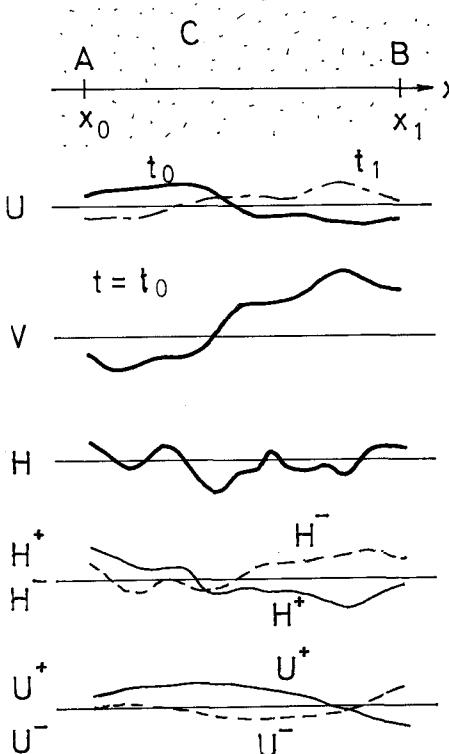


図-1 区間観測による分離

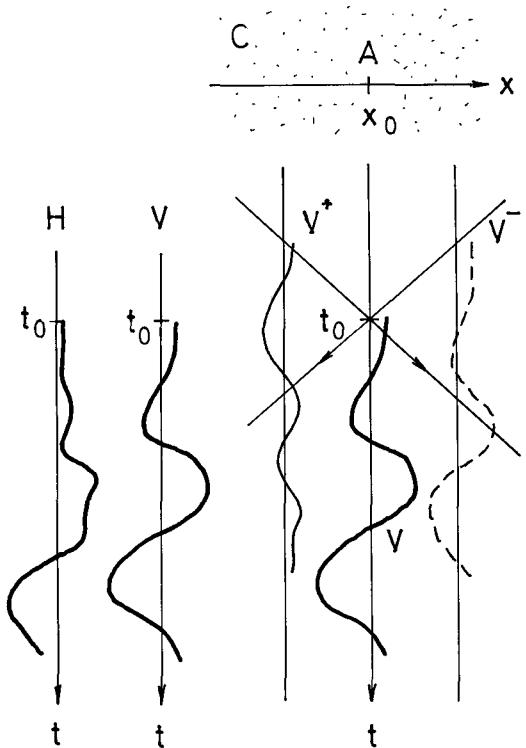


図-2 点(面)観測による分離