物理探査 第54巻第2号 73-89頁 BUTSURI-TANSA Vol. 54 No. 2 (2001) pp. 73–89

# 重合速度解析をともなう散乱重合法による 反射法地震探査データ処理

松 島 潤\*·六 川 修 一\*\*·横 田 俊 之\*

# Diffraction stacking with stacking velocity analysis in a surface seismic survey

Jun MATSUSHIMA\*, Shuichi ROKUGAWA\*\* and Toshiyuki YOKOTA\*

# ABSTRACT

A new type of prestack time migration method whose data processing scheme is analogous to that of conventional CMP method is presented. This proposed data processing method does not require multiples iterations for achieving the velocity structure in the case of prestack migration. The optimum constant stacking velocity can be determined at each image point from a stacking velocity analysis based on primary diffraction patterns.

Both the conventional CMP stacking method and the conventional stacking velocity analysis are modified as follows.

1. In the case of the CMP stacking method, the amplitudes of observed data are stacked along the reflection pattern in a CMP gather. On the other hand, in the case of diffraction stacking method with stacking velocity analysis, the amplitudes of observed data are stacked along the diffraction pattern in a common source gather or common receiver gather.

2. Stacking velocity analysis can be a useful tool for detecting characteristic patterns. Conventional stacking velocity analysis is modified to detect patterns caused by diffraction events. Final stacked records can be obtained based on maximum coherency peaks on stacking velocity analysis panels.

Firstly, proposed data processing procedure is described in detail. Secondly, the characteristic analysis of the proposed data processing is presented. We studied the S/N ratio of reflection images by numerical experiments which especially considered the effect of stacking aperture, defined as an angle range of collecting seismic traces. Our numerical experiments revealed that diffraction stacking generally has the ability to produce a seismic reflection image with higher S/N ratio than CMP stacking for a horizontal and dipping reflector. This can be explained by Huygens' principle. In case of dipping reflector, however, source/receiver geometrical arrangements are important. And also, stacking coverage, defined as an angle range of collecting seismic traces, is an important factor in obtaining the highest S/N ratio. This can be explained in terms of Fresnel zones. We also found that S/N ratio and horizontal resolution are in inverse proportion to each other.

Key words: Diffraction stacking, Stacking velocity analysis

*	2000年6月2日原稿受付;2001年3月6日受理	Manuscript roceived June 2, 2000; Accepted Marck 6,
	地負調査所	2001.
	〒305-8567 茨城県つくば市東1-1-3	* Geological Survey of Japan 1–1–3, Higashi, Tsukuba,
**	東京大学大学院工学系研究科	Ibaraki 305–8567, Japan
	〒113-8656 東京都文京区本郷7-3-1	** Graduate School of Engineering, The University of
		Tokyo 7-3-1, Hongo, Bunkyo-ku, Tokyo 113-8656,
		Japan
	©2001 SEGJ	

#### 1. 序 論

石油探査とともに発展してきた反射法地震探査は石油 開発分野に限らず,地熱開発分野,土木調査,地殻構造 探査,活断層調査等にも盛んに適用されており,探査対 象の多様化・深部化・高分解能化とともに,探査能力向 上を目指して研究開発が進められてきた。

このような発展の背景には観測技術ならびにデータ処 理技術の向上があったが、とりわけデータ処理技術とし ては CMP (Common Mid Point) 重合法の導入が最も 重要であったと考えられる。CMP 重合法は、共通の反 射点における複数の反射記録を取得し、伝播距離の異な るこれらの記録を NMO (Normal Moveout) 補正し、 最終的に加算し、信号である反射波を強調する方法であ り、1960年代に Mayne (1962) により提案された。

しかしながら, CMP 重合法の問題点は, データ処理 を行う際に成層構造を仮定しているため, 複雑な構造に 対応できないことである。CMP 重合法のこのような欠 点が指摘され, CMP 重合法に代わるデータ処理技術と して, 重合前マイグレーション法の研究開発が行われる ようになった。重合前マイグレーション法の有効性はす でに1970年代初頭に Sattlegger and Stiller (1973) に よって示されているものの計算機環境の制約のために, 盛んに研究・開発が行われるのは1980年代後半以降で あった。近年では, 高性能計算機を用いた三次元重合前 マイグレーションの適用例が多く紹介されてきており, その有効性が示されてきている (e.g., Chang *et al.*, 1998)。

重合前マイグレーション法は,重合前時間マイグレー ションと重合前深度マイグレーションに大きく分類され る。横方向の速度変化がそれほど大きくない場合は,直 線波線を仮定する重合前時間マイグレーション法の適用 は妥当であるが,岩塩層に関連した構造やスラスト構造 など横方向の速度変化が大きい場合には,波線の曲がり を考慮に入れた重合前深度マイグレーション法の適用が 必要である。

重合前深度マイグレーションを適用するには、高精度 の速度構造が必要とされる。現在のところ速度構造推定 手法としては、モデルに基づいた方法(別の手法により 求めた速度構造をアプリオリに与える方法)とイメージ に基づいた方法(マイグレーション速度解析などを実行 してイメージが最適になるように速度構造を更新してい く方法)に区分される(Chang et al., 1998)。モデルに 基づいた方法としては、Tarantola et al. (1992)の波形 インバージョンによるものや、Jacobs et al. (1992)な どの反射トモグラフィ手法によるものがある。一方,イ メージに基づいた方法としては、大きく分けて2つの 手法がある。ある深度におけるイメージのフォーカシン グの度合いに着目して速度更新を行うDFA (Depth-Focsing Analysis)法 (e.g., MacKay and Abma, 1993)と 反射波イベントの曲率に着目してイベントが水平に揃う ように速度更新を行う方法 (e.g., Al Yahya, 1989; Deregowski, 1990)である。しかし、以上の手法の中 で速度構造を高精度に推定する決定的な手法は現在のと ころ存在せず、今後のさらなる研究開発が期待される。

重合前時間マイグレーションにおける速度推定方法に 関しては、逆 NMO を利用して残差速度解析を行う手 法や Bancroft *et al.* (1998) による EOM (Equivalent Offset Migration) と呼ばれる手法がある。いずれの手 法においても、通常の CMP 重合法の重合速度解析によ り導出される速度構造などを初期速度構造として、繰り 返しを行うことにより残差速度解析を行う。このような 繰り返し処理は S/N 比の良好なデータに対しては有効 であると考えられるが、例えば地熱地帯などで取得され る S/N 比の低いデータに対しては、繰り返し処理が有 効に働くかどうかはわからない。

本論文では、充分な S/N 比のデータ取得が期待でき ないような地域でも何らかの地下のイメージを得るため の簡便な重合前時間マイグレーション法の一手法(重合 速度解析をともなう散乱重合法)を提案する。このデー タ処理法の特徴は以下の通りである。任意構造問題を常 に、均質速度場に一つの異常点が存在する問題に帰着さ せ、その点において励起される散乱波パターンを解析対 象とする。このとき各イメージ点における最適な均質速 度は重合速度解析により求める。従来型の CMP 重合法 が鏡面反射波パターンを解析対象としているのに対し て、本手法は解析対象を散乱波パターンに変更する点だ けが異なっており、従来型の CMP 重合法のデータ処理 スキームの一部を変更しただけに過ぎない。従来型の CMP 重合法のスキームでデータ処理が行える点が有利 であると考えている。

このような処理の原型は Sattlegger (1975) にみるこ とができる。本論文では、後述するように重合範囲と呼 ぶパラメータを定義することにより、CMP 重合法と散 乱重合法との間を柔軟に埋める処理を可能にし、Sattlegger (1975) の方法を一般化したものである。また、 CMP 重合法と比較した場合の重合前マイグレーション の利点は複雑な構造に対応できる、すなわち空間分解能 の優位性のみが論じられることが多いが、本論文では数 値実験により S/N 比特性に関する検討を行った。この とき重合範囲は重要なパラメータであることを示す。

なお、本手法のイメージ過程はキルヒホフ型重合前時 間マイグレーション法に似た手法であるが、振幅に対す る重み付けや位相シフトなどを行わないため、波動方程 式に基づいたマイグレーション法が紹介される以前の ディフラクションスタック法マイグレーションの手法 (Hagedoorn, 1954) に近いものとなっている。また、 本手法は Matsushima *et al.* (1995), Matsushima and Rokugawa (1997) が坑井間の幾何的配置において提案 した手法を地表反射法地震探査に適用するために変更し た手法である。

#### 2. データ処理の概念と手順

ここでは、筆者等が提案する重合速度解析をともなう 散乱重合法のデータ処理の概念とその具体的な手順につ いて説明する。

# 2.1 データ処理の概念

本論文で提案する手法は重合前時間マイグレーション の範疇に属するが、イメージング処理過程に用いる速度 構造の概念に特徴を有する。それは CMP 重合法に関す る速度構造概念を拡張したものである。このことについ て以下に述べる。

まず CMP 重合法における速度構造概念を考える。 CMP 重合法においては, RMS 速度の概念を導入する ことによって多層構造問題を常に二層構造問題として扱 える点である。つまり,本来第 n 層の反射面に着目し ているにもかかわらず,第 n-1 層までの影響は全て第 1 層に押しつけ,二層構造問題に帰着させる(松岡, 1988)。このような速度構造概念に基づくことにより, 反射面において共通反射する反射波パターンを解析対象 とする。

以上の成層構造における概念を散乱重合法に適用すれ ば以下のように表現できる。任意構造問題を常に,均質 速度場に一つの異常点が存在する問題に帰着させる。こ のような速度構造概念に基づくことにより,任意の点に おいて共通散乱する散乱波パターンを解析対象とする。 さらに各イメージ点における最適な均質速度の導出方法 とその速度に基づいたイメージング方法について以下に 述べる。

各イメージ点において様々な均質速度(重合速度)を 仮定し、その点で励起されるであろう散乱波パターンに 沿って振幅を加算する。この場合、様々な均質速度にお ける加算効果を表現する指標(単純に重合した振幅値あ るいはセンブランス値などの統計値)を計算し、その値 を重合速度解析パネルと呼ばれるパネル内に設定してい く。他のイメージ点に関しても同様な作業を繰り返すこ とによりパネルを完成させる。完成された重合速度解析 パネルにおいていくつかのピークが存在すると、そのピ ーク箇所はそのイメージ点において最もイメージ効果の 高い均質速度(重合速度)であることを意味する。な お、水平成層構造仮定に基づいて導出される重合速度は 傾斜層の影響を受ける(Levin, 1971)が、散乱波仮定 の基づいて導出される重合速度は傾斜の影響を受けにく い。

以上述べた手法の概略を Fig. 1 を用いて説明する。 Fig. 1(a) に示したような4 つの反射面を有する地質構 造を考え,矢印で示した位置において重合速度解析を実 施する状況設定である。4 つの反射面と重合速度解析地 点における鉛直方向の点線(図中の K)との交点をそ



Fig. 1 Illustration of a stacking velocity analysis panel and a stacked trace derived from the stacking velocity panel. (a)
Stacking velocity panel which is a table of numbers as a function of velocity versus two-way normal time. (b)
Velocity-time pairs are selected from this panel based on maximum coherency peaks. (c) A series of values along these velocity-time pairs makes a diffraction stacked trace.

れぞれ図中にA, B, C, Dとする。上述のような手順で 作成された重合速度解析パネルを Fig.1(b)に示す。こ の地点において最終的に得られるイメージ記録は Fig.1 (d)に示されるように、深度方向が往復走時で表現され た記録である。点Aについては往復走時Ta,重合速度 Va という位置においてピークが形成される。これは往 復走時 Ta においては均質速度 Va を用いてイメージン グを行うことにより最も重合効果があることを意味す る。同様に,点Bについては往復走時 Tb において均 質速度 Vb を用いてイメージングを行うことが重合効果 の観点では最良であることを表現している。なお Ta と Tb の間は線形に内挿を行う(Fig. 1(c))。点C や点D についても同様な作業をして、Fig.1(c)の折れ線に示 した重合速度関数を決定する(図中の実線太線)。この 重合速度関数は、各往復走時の点において最も重合効果 のある均質速度を定義している。この重合速度関数を元 に最終的なイメージトレースが得られる (Fig.1(d))。 なお,実際には重合速度解析地点は何カ所かで実施し, 空間的に内挿する手法をとる。

#### 2.2 データ処理手順

本論文で提案する手法に関して,坑井間の幾何的配置 におけるデータ処理手順は Matsushima et al. (1997) が 述べている。地表探査の幾何的配置においても基本的に は同様であり,以下にその処理手順を述べる。

Fig. 2 に地表反射法地震探査の幾何的配置と観測配置 の各種パラメータを示す。S<sub>i</sub>は i 番目の震源の基準位置 からの距離, R<sub>j</sub>は同様に j 番目の受振器の基準位置か らの距離である。B は速度解析地点の基準位置からの距 離。T(0) はゼロオフセット時の往復走時, V は P 波 の伝播速度である。

このとき Fig. 2 に示した波 (i 番目の震源で発振され j 番目の受振器で受振)の伝播時間 ( $t_{ij}$ )は以下の(1)式 になる。

$$t_{ij} = \sqrt{\left(\frac{T(0)}{2}\right)^2 + \frac{(S_i - B)^2}{V^2}} + \sqrt{\left(\frac{T(0)}{2}\right)^2 + \frac{(R_j - B)^2}{V^2}}$$
(1)

この(1)式がデータ処理の基本式となる。

手順1 地点Bを設定する。

手順2 (1)式において T(0) と Vの値の組を仮定する。よってすべてのi, jの組における(1)式を計算できる。

手順3 T(0)/2とVの積により深度T(0)V/2が求





まる。その地点での散乱波の振幅をすべて重合する。こ の作業は以下の式で行なわれる。

$$m(V, T(0)) = \sum_{i=1}^{N_s} \sum_{j=1}^{N_r} \frac{A_{T_r}(i, j, t_{ij})}{N_s \cdot N_r}$$
(2)

ここで $A_{T_r}(i, j, t_{ij})$ は *i* 番目の震源で発振し*j* 番目の受振器で観測されるトレースの時刻  $t_{ij}$ における振幅値で ある。また  $N_s \ge N_r$ はそれぞれ発振及び受振総数であ り、加算された振幅を重合数で割ることにより正規化を 行っている。(2)式で求められた値を手順2で仮定した  $T(0) \ge V$ の組における速度解析値とする。

手順4 次の T(0) と V の組を仮定して,以下,手 順2 と3 を繰り返しその地点での重合速度解析パネル を作成する。このパネルは,横軸に重合速度,縦軸に往 復垂直走時の関数とするパネルである。このパネルにお いて振幅が大きい点をピックし,それらを結んだ折れ線 を重合速度関数とする。さらに重合速度関数によりその 地点での散乱重合記録が得られる。通常は重合速度解析 パネル作成には計算時間がかかるので,測線上に解析地 点を何点か選定し重合速度関数を求め,その間の地点に おける重合速度関数は内挿により導出する。

手順5 次の地点を設定して同様の手順を繰り返して いく。

以上のデータ処理を適用する際の応用として,重合す るトレースを選択することができる。この考え方はマイ グレーション処理におけるマイグレーションアパチャー と似た考え方である。

Fig. 3 に示すように網掛け部分に含まれるトレース は,鏡面反射波を中心として任意の角度範囲内に含まれ るトレースで,これらのトレースを選択的に利用して重 合記録を作成できる。このような選択による散乱重合を



Fig. 3 Definition of stack coverage in case of diffraction stacking. The ray paths going through hatched zone are stacked.

行うことにより CMP 重合法と散乱重合法との両者の間 のギャップを柔軟に埋める処理が行える。

このように考えると, Fig. 3 における重合範囲の値が 小さいときは CMP 重合寄りの処理になり, 重合範囲の 値を大きくしていくと散乱重合寄りの処理になると理解 することができる。言い換えると, CMP 重合法は重合 前マイグレーションの範疇の特別な場合(重合範囲が無 限小)に相当すると理解できる。

### 3. データ処理の S/N 比特性

CMP 重合法と比較した場合の重合前マイグレーショ ンの優位性は複雑な構造に対応できること、すなわち空 間分解能の優位性のみが論じられることが多かった。こ こでは、本論文で提案するデータ処理の S/N 比特性に 焦点を絞って述べる。

#### 3.1 重合範囲を変化させた場合の S/N 比の挙動

松島ほか(1999)は坑井間反射法地震探査の幾何的 配置において,前節で述べた重合範囲を変化させた場合 のS/N比の挙動を詳細に調べた。ここでは,松島ほか (1999)と同様な数値実験の方法により,地表反射法地 震探査の幾何的配置におけるS/N比の挙動を調べる。

数値モデルは均質速度場において一つの水平反射面を 有するモデルを用いる(Fig.4)。展開長を600m,発 震・受振間隔を20mとし,発震数31,受振数31で合計 961トレースの数値記録を作成した。数値記録は以下に 述べるように反射波走時にリッカー波形をコンボリュー ションする方法により作成した。発震点,反射点,受振 点の幾何的配置で決定される波線の距離を媒質速度で除 算することにより反射波走時を求める。その走時に相当 する箇所にインパルスを立て,最後にリッカー波形をコ ンボリューションする。なおこのときの波形の振幅はト



Fig. 4 Single-interface numerical model for seismic survey and the specifications of data acquisition. Reflector is placed at a depth of 300 m in a medium with constant velocity of 3000 m/s. Thirty-one sources and receivers are spaced 20 m apart. Reflected waves generated by one flat reflector were produced by using the convolution method.

レース間で同一としている。リッカー波形の中心周波数 は 25 Hz, 50 Hz および 100 Hz の 3 種類用いた。Fig. 5(a)に中心周波数が 50 Hz の場合の共通発震点記録を 示す。

以上の3種類の中心周波数を有する記録は反射波の みを含む記録であり、これらを以降では信号記録と呼 ぶ。3種類の信号記録のそれぞれに対して、以下の(3) 式によって定義された S/N 比が0.000000001になるよ うにランダム雑音を付加した(Fig. 5(b))。なお、3種 類の信号記録の周波数(25 Hz, 50 Hz および 100 Hz) に対応する雑音の周波数帯域をそれぞれ 5-75 Hz, 5-150 Hz および 5-300 Hz としている。

$$\frac{S}{N} = \frac{|Signal_max|}{\sqrt{\frac{1}{N}\sum_{i=1}^{N} (Noise_i)^2}}$$
(3)

(3)式において Signal\_max は信号記録の最大振幅を 表し、Noise\_i は雑音の i 番目のサンプルデータの振幅、 N はサンプル数を表し、(3)式の分母は雑音の RMS 振 幅に相当する。

このように作成された記録は、ほぼランダム雑音のみ で形成されているとみなすことができ、以降ではこれら を雑音記録と呼ぶ。

以下の数値実験では信号記録と雑音記録のそれぞれに 対して,展開長の中央における重合記録を別々に作成

77

魩



Fig. 5 (a) An example of reflected wavefield gather calculated for the numerical model shown in Fig. 4. Reflected waves generated by one flat reflector were produced by using the convolution method. (b) An example of random noise data. Random noises were added to the traces shown in (a) so that signal to noise ratio might become 0.000000001.

#### し,最終的に S/N 比を評価する。

信号記録のそれぞれの中心周波数に対して,Fig.3で 定義した重合範囲を0.18度から360度まで2度づつ変化 させて作成した重合記録の最大振幅をプロットした結果 をFig.6(a)に示す。ここで重合範囲の開始角度を0.18 度としているが,これは鏡面反射波のみを重合処理する ために設定しており,この値以外でも条件を満たす角度 は存在するがここでは上記の値を用いている。なおデー タ処理手順で述べたように,重合記録の振幅は重合数で 割って正規化してあることに注意されたい。Fig.6(a) のグラフは重合範囲を変数とする重合後の信号(重合波 形の最大振幅)の挙動を示す。Fig.6(a)において重合 範囲が増加するにつれて,縦軸の重合波形の最大振幅は 減少する様子がわかる。これは,重合範囲を大きくする にしたがって,信号(この場合は鏡面反射波)以外の振



Fig. 6 (a) The variation of maximum amplitude of signal with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet. (b) The variation of RMS amplitude of noise with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet. (c) The variation of signal to noise ratio with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet.

幅(この場合はゼロ振幅)も加算してしまうためである。 このことについて Fig. 7 を用いて説明する。

Fig. 7(a)において,1枚の水平反射面に対する鏡面反 射波(図中の実線で示した波線)と1つの散乱点に対 する散乱波(図中の点線で示した波線)を共通発震点で 観測している様子を示す。また,Fig.3で説明した重合 範囲を網掛け部分で示している。Fig. 7(b)には,鏡面 反射波波形記録とFig. 7(a)の網掛け部分に包有される 散乱波パターン(図中の灰色の太線)を示している。散



Fig. 7 (a) Schematic view of shot record for a flat reflector. Raypaths (solid lines) generated from one source and reflected by a flat reflector and received by 31 receivers. The dotted lines represent diffracted waves generated by the scatterer indicated by the arrow. Hatched zone indicates stack coverage defined by Fig. 3. (b) Common shot gather of reflected waves with diffraction pattern indicated by gray line which corresponds to diffraction coverage shown in (a).

乱重合法はこの散乱波パターンに沿って振幅を加算して いるので,重合範囲を大きくすると(Fig.7(a)の網掛 け部分が図中に示した矢印方向に拡大すると),Fig.7 (b)の灰色太線で示した散乱波パターンが矢印の方向に 拡大する。このとき,散乱重合法は本来信号である反射 波以外の振幅(この場合はゼロ振幅)を加算しているこ とがわかり,重合範囲を大きくするほど,ゼロ振幅を加 算することがわかる。Fig.6(a)において重合範囲が増 加するにつれて,縦軸の重合波形の最大振幅が減少する のはこの理由による。

また, Fig. 6(a) において, 重合範囲の小さい領域で は, 信号の重合効果の減少率が低くなっていることがわ かる。また, 周波数が低いほど, この領域が広いことも わかる。これはフレネルゾーンが原因であると考えられ る。重合範囲がフレネルゾーンに含まれるときは、加算 効果のみが働くため、重合範囲を増加させても信号の重 合波形振幅は減少しない。このことは、後述するように S/N 比のピークを形成する上で重要である。

以上の信号記録への処理と同様にして、雑音記録に対 する測線中央における重合記録を作成した。それぞれの 重合範囲に対して、以下の(4)式に従って重合記録の RMS 振幅を計算し、その値をプロットした結果を Fig. 6(b)に示す。なお(4)式において N は重合記録のサンプ ル数を表し、Stacked\_Trace\_Noise[i] は重合記録の [i] 番目のサンプルデータの振幅値を表す。

$$\sqrt{\frac{1}{N}\sum_{i=1}^{N} (Stacked\_Trace\_Noise[i])^2}$$
(4)

Fig. 6(b)のグラフは重合範囲を変数とする重合後のラ ンダム雑音の挙動である。Fig. 6(b)より,重合範囲が 大きくなるにつれて雑音の RMS 振幅が減少しているこ とがわかる。これは,重合範囲が大きくすることにより 重合数が増加し,雑音抑制効果が大きくなっていくため と考えることができる。また周波数が高いほど雑音抑制 効果が大きくなることがわかる。

重合記録の S/N 比は信号強調効果と雑音抑制効果の 両方の効果のバランスで決定される。Fig. 6(c)は Fig. 6(a) と Fig. 6(b) のグラフより3種類(50 Hz, 100Hz, 200 Hz)の中心周波数に対して以下の(5)式により定義 される S/N 比を計算し,それらを重合範囲を変数とし てプロットした結果を示す。なお(5)式において Signal\_max は重合反射波形の最大振幅を表し,N は重 合記録のサンプル数,Stacked\_Trace\_Noise[i]は重合 記録のi番目のサンプルデータの振幅値を表す。

$$\frac{S}{N} = \frac{|Signal\_max|}{\sqrt{\frac{1}{N}\sum_{i=1}^{N} (Stacked\_Trace\_Noise[i])^2}}$$
(5)

Fig. 6(c)において, どの中心周波数の場合において も重合範囲が増加するにつれて S/N 比が向上し,ある 重合範囲でピークを迎え,さらに重合範囲が増加すると S/N 比が低下していく様子がわかる。また3種類の中 心周波数に対するブロット同士を比較すると,周波数が 高くなるほど全体的に S/N 比が高くなることがわかる。 この理由は松島ほか(1999)に詳しく考察されている。 また周波数が高くなるにつれて,S/N 比のピークの位 置が重合範囲が小さくなる方向にシフトしていることが わかる。これは前述したフレネルゾーンが原因である。 物 理 探 査



Fig. 8 (a) Huygens' principle. Every point on an advancing wavefront can be regarded as the source of a secondary wave. (b) Back propagation.



Fig. 9 (a) Diagram illustrating the directivity in case of diffraction stacking. The ray paths going through hatched zone are stacked. (b) Diagram illustrating the directivity in case of back propagation. The raypaths going through hatched zone are back propagated.

まず, S/N 比のピークが形成される原因は, 重合範 囲を増加させた際に, 信号の重合波形振幅が減少しな い, あるいは減少率が小さい領域(前述したように重合 範囲がフレネルゾーンに含まれる領域)が存在するため である。すなわち, 重合範囲を増加させることで, 重合 数が増え, 雑音抑制効果は向上する一方で, 信号の重合 波形振幅が減少しない領域では, S/N 比は増加し, ピ ークを形成する。また, このピークが高周波数になるに したがって, 重合範囲が小さくなる方向にシフトするの も, 周波数が高い方がフレネルゾーンが狭いため, 信号 の重合波形振幅が減少しない領域が狭くなるためであ る。

さらにどの周波数の場合においても CMP 重合(重合



Fig. 10 The variation of maximum amplitude of signal with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet. (b) The variation of RMS amplitude of noise with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet. (c) The variation of signal to noise ratio with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet.

範囲がほぼ0度)より散乱重合の方がS/N比が高いこ とがわかる。この理由については松島ほか(1999)で も述べている通り,以下のように考察する。

Fig. 8(a)に示すように,波動伝播過程はホイヘンス の原理に基づくので,イメージングの基本は Fig. 8(b) に示すように,ホイヘンスの原理の時間軸を逆にした波 動の逆伝播であると考えることができる。ここで Fig. 9 (a)に示した重合範囲を定義することは,Fig. 9(b)に示 すように波動の逆伝播の際に、ホイヘンスの原理に対す る近似度を制御することに相当する。すなわち重合範囲 を360度に設定すれば、ホイヘンスの原理を満たすこと になるが、重合範囲を小さい値に設定するに従い、ホイ ヘンスの原理に対する近似度が悪くなり、イメージング 能力(S/N比,傾斜面への対応)が低下すると考えら れる。

#### 3.2 S/N 比と水平分解能の相反性

前節では,展開長を一定にして,3種類の中心周波数 の記録に対する重合記録のS/N比の挙動について検討 した。ここでは波形の中心周波数を一定(50Hz)にし て,展開長を変化させた場合のS/N比の挙動について 検討する。なお,水平分解能の観点では,展開長を短く することは水平分解能を低下させることに相当する。

数値モデルと観測条件は Fig. 4 と同様として,展開 長を 600 m, 300 m, 90 m と変化させる (発震・受振問 隔は展開長に応じて,それぞれ 20 m, 10 m, 3 m とす る)。このような条件のもとで,中心周波数が 50 Hz の 信号記録,雑音記録を前述の手法によりそれぞれ作成 し,前節と同様にして,S/N 比の挙動を表すグラフを 作成した (Fig. 10)。Fig. 10(a)に示したグラフは重合 範囲を変数とする重合後の信号 (重合波形の最大振幅) の挙動を示す。Fig. 10(a)において重合範囲が増加する につれて,縦軸の重合波形の最大振幅は減少する様子が わかるが,その減少の度合いは展開長が短い程小さいこ とがわかる。この理由は,展開長が長い場合に比べて, 短い場合には,フレネルゾーンに含まれるトレース数が 増えるためであると考えることができる。

一方, Fig. 10(b)に示した重合範囲を変数とする重合

後のランダム雑音の挙動は,展開長にはほとんど依存し ないことがわかる。また,Fig.10(c)に示されたS/N 比の挙動より,展開長を短くすると,S/N比が向上す ることがわかる。ただし,CMP 重合の場合は大きな S/N比向上は見られない。展開長を短くすることは水 平分解能を低下させることに相当するので,散乱重合法 適用の場合にはS/N比と水平分解能は互いに相反関係 にあることがわかる。このことに関して以下でさらに数 値実験を行った。

81

数値モデルと観測条件は Fig. 4 と同様である。前述 と同様にして展開長が 600 m, 300 m, 90 m のそれぞれ に対応するランダム雑音記録を作成した。このようにし て得られた 3 種類の展開長 (600, 300, 90 m)の雑音記 録に対する CMP 重合断面を Fig. 11に示す。Fig. 11よ り,展開長が変化しても CMP 重合断面におけるランダ ム性が保持されていることがわかる。次に雑音記録に対 して散乱重合法を適用して得られた断面を Fig. 12に示 す。Fig. 12より,展開長を短くするにしたがって,散 乱重合断面におけるランダム性が失われ,水平方向に連 続イベントが形成されていく様子がわかる。Fig. 11と Fig. 12の結果より,以下のことが考察される。

本来水平反射面を対象としている CMP 重合法は,水 平分解能向上にはほとんど寄与しない。すなわち,水平 分解能とほとんど関連性を有しない。この性質がランダ ムイベントをそのランダム性を損なうことなく,重合断 面にそのランダム性を反映させている。一方,水平分解 能向上を目的とする散乱重合法は,水平分解能と密接な 連関性を有することになり,展開長の影響を受ける。さ らに以下の数値実験を行った。

Fig.4に示した数値モデルにおいて、上記と同様に3



Fig. 11 CMP stacked sections for random noise data with different spread length. Spread length = (a) 600 m, (b) 300 m, (c) 90 m.





種類の展開長に対して前述と同様に中心周波数が50 Hzの反射波のみを含む記録を作成した(Fig. 13(a)に 展開長が600mの場合の共通発震点記録を示す)。これ らの記録に対して(3)式で定義したS/N比が0.3になる ようにランダム雑音を付加した記録を作成した(Fig. 13(a)に対応する記録をFig. 13(b)に示す)。それぞれ の3種類の展開長の記録に対してCMP重合断面 (Fig. 14)と散乱重合断面(Fig. 15)を作成した。な お,Fig. 14とFig. 15において,下段はそれぞれの重合 断面の中心位置における重合トレースである。

Fig. 14と Fig. 15より以下のことがわかる。展開長が 600 m のときは CMP 重合断面,散乱重合断面ともに反 射面があまり認識できないが,展開長が短くなるにした がって,特に散乱重合法において S/N 比の高い反射面 がイメージされていく様子がわかる。

以上の結果を合わせると以下のことが言える。散乱重 合法適用において,水平分解能とS/N比との間には相 反関係がある。すなわち,展開長が短いとS/N比の高 い重合断面が得られるが,水平分解能は低下する。逆に 展開長を長くすると水平分解能は向上するが,S/N比 は低下する。これは展開長が短くなると,それに比例し てトレース密度が高くなることによりフレネルゾーンに 入るデータ量が増えるためS/N比が向上すると考えら れる。ただし,展開長が短い場合においては,ランダム 雑音から水平方向に連続するイベントをイメージしてし まい,反射面が存在しない状況においても擬似的な反射 面を作成してしまう危険性があることに注意する必要が ある。



Fig. 13 (a) An example of reflected wavefield gather calculated for the numerical model shown in Fig. 4. Reflected waves generated by one flat reflector were produced by using the convolution method. (b) An example of random noise data. Random noises were added to the traces shown in (a) so that signal to noise ratio might become 0.3.



83





Fig. 16 Dipping single-interface numerical model for surface seismic survey and the specifications of data acquisition. Dip angle of a reflector is 30 degrees. Reflector is placed at a depth of 300 m in a medium with constant velocity of 3000 m/s. Thirty-one sources and receivers are spaced 20 m apart. Reflected waves generated by one flat reflector were produced by using the convolution method.

#### 3.3 傾斜反射面構造の場合

前節までは,水平反射面構造の場合について検討して きたが,ここでは傾斜反射面構造に対する数値実験を行 う。数値モデルと観測条件をFig.16に示す。反射面の 傾斜角を30度とする。基本的な観測条件は水平反射面 構造の場合に用いたFig.4と同様であり,展開長を 600 m,発震・受振間隔を20 mとし,発震数31,受振 数31である。Fig.16に示した数値モデルにおける反射 波記録は前述したコンボリューションする方法により作 成した。反射波形に用いるリッカー波形の中心周波数は 前節までと同様に25 Hz,50 Hz および100 Hz の3種 類用いた。

水平反射面構造の場合と同様に,信号記録と雑音記録 のそれぞれに対して,展開長の中央における重合記録を 別々に作成し,最終的に S/N 比を評価する。

前節までと同様に、3 種類の周波数の信号記録に対し て、重合範囲を0.18度から360度まで2度づつ変化させ て、信号、雑音ならびにS/N比の挙動を調べた(重合 範囲の開始角度を0.18度にしているのは前述の通りであ る)。結果を Fig. 17(a)から(c)にそれぞれ示す。なお、 重合速度に関しては、1500 m/sから6000 m/sの間を 100 m/sおきに変化させて、信号の重合効果が最も大き かった速度を重合速度としている。Fig. 17(c)に示した S/N比の挙動より以下のことがわかる。どの周波数に



Fig. 17 (a) The variation of maximum amplitude of signal with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet. (b) The variation of RMS amplitude of noise with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet. (c) The variation of signal to noise ratio with stack coverage as a function of central frequency of Ricker wavelet.

おいても重合範囲がほぼゼロに近い CMP 重合法が S/N 比が最も高いことがわかる。CMP 重合法の場合か ら重合範囲を大きくしていくと,S/N 比は若干微増す るものの,その後減少していき,あるところで最小値を 迎える。さらに重合範囲を大きくすると,途中で小さな 変化はあるものの S/N 比が増加していく様子がわかる。

このとき、中心周波数が50 Hz の信号(鏡面反射波) のみを含む記録と、この記録に対して(3)式で定義した



Fig. 18 (a) CMP stacked section for the data containing only signal component. (b) Diffraction stacked section for the data containing only signal component. (a') CMP stacked section for the data whose S/N is 0.3. (b') Diffraction stacked section for the data whose S/N is 0.3.

S/N 比が0.3になるようにランダム雑音を付加した記録 のそれぞれに対する CMP 重合断面と散乱重合断面を Fig. 18に示す。Fig. 18において,(a)ならびに(b)は信 号のみを含む記録に対する CMP 重合断面と散乱重合断 面をそれぞれ示す。(a')ならびに(b')は S/N 比が0.3の 記録に対する CMP 重合断面と散乱重合断面をそれぞれ 示す。なお,散乱重合断面においては,すでにマイグレ ーション効果により,空間的に正しい位置に反射面がイ メージされていることに注意されたい。

Fig. 18の(a')と(b')を比較すると, Fig. 17(c)が示唆 するように, 重合断面の中央においては, CMP 重合断 面の方が S/N 比が良いことがわかる。なお, CMP 重 合断面作成の際の重合速度は媒質速度を反射面の傾斜角 の余弦で媒質速度を割った値を使用している(Levin, 1971)。一方, 散乱重合断面は重合速度として媒質速度 を使用している。

CMP 重合法は傾斜反射面の場合でも重合効果は低下 しない(Cressman, 1968)ので,Fig. 6(c)に示した水 平反射面の場合のCMP 重合法適用のS/N比とFig. 17 (c)に示した傾斜反射面の場合のそれとを比較するとほ ぼ同じ値になっていることがわかる。また,Fig. 14(a) とFig. 18(a')を比較してもS/N比に関してはほぼ変化



Fig. 19 Schematic view of image area (indicated by hatched zone) for diffraction stacking in case of a dipping reflector.

がないことがわかる。これに対して、散乱重合法の場合 には、Fig. 18(b)に示すように、水平距離が400m付 近から600mにかけてイメージングがなされていない ことがわかる。このことについて、Fig. 19を用いて説 明する。

Fig. 19において, ZONE1 で示された領域は, 図中で 示した傾斜反射面からの鏡面反射波を観測できる領域を 表している。例えば点線で示された波線(1)は ZONE1 の領域外で鏡面反射をしているため, この波線は Fig. 19に示した観測条件では観測することはできない。し かし, 波線(2)は ZONE1 の領域内で鏡面反射をしてい るため, 観測することができる。したがって, Fig. 18 (b)に示されたイメージングが成されていない領域がで きる理由は, Fig. 19の ZONE1 で示されたような領域 に含まれていないためと考えられる。

以上の議論より, Fig. 17(c) で示されたように,展開 長の中心(この場合は水平距離300 m に相当)におけ る S/N 比が, CMP 重合法に比較して散乱重合法の方 が劣っている理由は,観測の幾何的配置の制約のために 散乱重合法にとってイメージング位置が不利になってい るためと考えられる。散乱重合法のイメージング効果が 期待できる領域は,Fig. 19の ZONE1で示されたよう な領域である。Fig. 18(b')に示した S/N 比が0.3の記録 に対する散乱重合断面の水平距離100 m 付近に着目す ると,Fig. 18(a')に示した CMP 重合断面と比較しても S/N 比が高いことがわかる。

以上をまとめると次のようになる。傾斜反射面におい て CMP 重合法を適用するときは,空間分解能は向上し ないものの重合効果は低下しないので,S/N 比の低下



Fig. 20 Comparison of data flow between (a) CMP stacking and (b) diffraction stacking.

は起こらない。一方,散乱重合法を適用するときは,発 震・受振配置の観測条件と反射面の傾斜を考慮して,イ メージング効果が期待できる領域を把握しておく必要が ある。

#### 4.考察

波動の伝播現象をホイヘンスの原理に基づいて考えれ ば、地下は散乱点の集合で形成されていると考えること ができる。すると、地下の任意構造をイメージングする 作業は、一つ一つの散乱点を独立にイメージングし、最 終的にそれぞれのイメージング結果を加算することに相 当する。すなわち、地下構造をイメージングすること は、地下の一つの散乱点をイメージングする作業に帰着 される。このように考えれば、水平反射面をイメージン グする場合も、鏡面反射波のみを解析対象とする CMP 重合法より散乱波を解析対象とする散乱重合法の方が有 効であると考えることができる。ちなみに、一つの散乱 点に対して CMP 重合法を適用すると、DMO 処理を施 さないと、正確なゼロオフセット記録は作成できない (Yilmaz, 1987)。

前述したように,CMP 重合法は散乱重合法の特別な 場合,すなわち重合範囲が非常に狭い場合に相当し,散

87

乱重合法の近似的な手法と考えることができる。このよ うに CMP 重合法が水平成層構造を仮定する近似的な手 法であるにもかかわらず,その手法が提案されて以来, 長きにわたって反射法地震探査データ処理の中核を担っ てきた理由を考えると,一つは,傾斜層の場合において も,共通反射点のばらつきにより空間分解能は低下する ものの,重合効果は低下しない点は大きな利点と考えら れる。また,計算機環境の観点から以下の考察を行う。

CMP 重合処理の場合には,通常 CMP アンサンブル 編集と呼ばれる処理が行われる。この処理は大規模な観 測データを CMP アンサンブルごとに分割し,その分割 された小規模データに対して処理を行うことを可能にす る (Fig. 20(a))。Fig. 20(a) において 観測 データは CMP アンサンブルに分割され,それぞれのアンサンブ ルごとに CMP 重合処理までの一連の処理が行われ, CMP 重合記録が作成される。この CMP 重合記録はゼ ロオフセット記録と等価であり,重合後マイグレーショ ンにより地下構造がイメージングできる。

この場合, CMP 重合法はゼロオフセット記録を強調 するための処理である。別の見方をすれば, CMP 重合 を適用して CMP 重合記録を作成することは, 観測記録 のデータ圧縮操作として捉えることができる。すなわ ち, CMP 重合法をベースにしたデータ処理法では, デ ータ処理を二段階に分け, 第一段階で膨大な観測データ を圧縮し, 圧縮されたデータに対して第二段階で重合後 マイグレーション処理によりイメージングを行う。この 過程は CMP 重合法が提案された1960年代の計算機資 源の観点からみれば, 非常に巧みな近似手法であると考 えられる。

一方,散乱重合法の場合は,観測データ全体を処理対 象とする必要があるため,Fig.20(b)に示したように, 常に全データと情報のやりとりをしながら処理を行う必 要がある。特に三次元データに対して散乱重合法を適用 するには計算機資源への負荷は大きく,このような場合 には並列計算機などの高性能計算機の積極的な利用が現 状では不可欠であると思われる。また,重合範囲は S/N比を制御するパラメータであることを述べたが, 計算時間をも制御するため,最適な重合範囲を設定する ことは重要であると考えられる。

#### 5. 結 論

本論文は,速度場推定のための繰り返し処理を必要と せず,従来型の CMP 重合法の処理手順と同様に反射法 地震探査データ処理が行える重合前時間マイグレーショ ン法の一手法(重合速度解析をともなう散乱重合法)を 提案した。

このデータ処理法の特徴は以下の通りである。任意構 造問題を常に、均質速度場に一つの異常点が存在する問 題に帰着させ、その点において励起される散乱波パター ンを解析対象とする。このとき各イメージ点における最 適な均質速度は重合速度解析により求める。従来型の CMP 重合法が鏡面反射波パターンを解析対象としてい るのに対して、本手法は解析対象を散乱波パターンに変 更する点だけが異なっており、CMP 重合法と同様な処 理体系でデータ処理が行える。また重合範囲を設定する ことにより CMP 重合法と散乱重合法との間を柔軟に埋 めることができ、またこの重合範囲が S/N 比を制御す る重要なパラメータであることを示した。

CMP 重合法と比較した場合の重合前マイグレーショ ンの利点は複雑な構造に対応できる、すなわち空間分解 能の優位性のみが論じられることが多いが、本論文では 数値実験により本研究で定義した S/N 比に基づいて、 S/N 比特性に関する検討を行った。その結果、以下の ことがわかった。

•CMP 重合法より散乱重合法の方が S/N 比の高い重 合記録が得られる。

ホイヘンスの原理に基づけば、地下構造をイメージン グすることは、地下の一つの散乱点をイメージングする 作業に帰着される。このように考えれば、散乱重合法は CMP 重合法に比べて S/N 比の高い重合記録を得るこ とができると考えることができる。ただし、注意が必要 なのは、構造が傾斜している場合などは、観測幾何的配 置に依存して散乱重合法が効率的にイメージングを行え ない領域があることである。

•S/N比のピークを与えるような最適な重合範囲が存在する。

これはフレネルゾーンの影響であると考えられる。こ のフレネルゾーンの影響は波形の周波数,観測の幾何学 的配置および地下の構造形態などにより決定される。

• 散乱重合法適用において,水平分解能と S/N 比との 間には相反関係がある。

展開長が短いと S/N 比の高い重合断面が得られるが, 水平分解能は低下する。逆に展開長を長くすると水平分 解能は向上するが, S/N 比は低下する。これは展開長 が短くなると,それに比例してトレース密度が高くなる ことによりフレネルゾーンに入るデータ量が増えるため S/N 比が向上すると考えられる。ただし,展開長が短 い場合においては,ランダム雑音から水平方向に連続す るイベントをイメージしてしまい,反射面が存在しない 状況においても擬似的な反射面を作成してしまう危険性 があることに注意する必要がある。

以上の S/N 比特性解析は,あくまでも本研究で定義 した S/N 比に基づいて評価した結果であり, CMP 重 合法と散乱重合法との性能比較に関しては今後も多角的 な検討を行う必要があると考える。

# 謝辞

匿名の査読者の方々には、原稿の改善に際し大変有益 な御意見、御指摘を頂いた。心から厚く感謝の意を表し たい。

#### 参考文献

- Al-Yahya, K. M. (1989) : Velocity analysis by iterative profile migration: *Geophysics*, 54, 718–729.
- Bancroft, J. C., Geiger, H. D. and Margrave, G. F. (1998) : The equivalent offset method of prestack time migration: *Geophysics*, 63, 2041–2053.
- Chang, H., VanDyke, J., Solano, M., McMechan, G. and Epili, D. (1998) : 3–D prestack Kirchhoff depth migration: From prototype to production in a massively parallel processor environment, *Geophysics*, 63, 546– 556.
- Cressman, K. S., 1968, How velocity layering and steep dip affect CDP: *Geophysics*, 33, 399–411.
- Deregowski, S. M. (1990) : Common-offset migrations and velocity analysis: *First Break*, 8, 224-234.
- Dix, C. H. (1955) : Seismic velocities from surface measurements, *Geophysics*, 20, 68–86.
- Hagedoorn, J. G. (1954) : A process of seismic reflection interpretation, *Gephys. Prosp.*, 2, 85–127.
- Jacobs, J. A. C., Delprat-Jannaud, F., Ehinger, E. and Lailly, P. (1992): Sequential migration aided reflection tomography: A tool for imaging complex structures: Annual Meeting Abstracts, Society Of Exploration Geophysicists, 1054–1057.

- Levin, F. K. (1971) : Apparent velocity from dipping interface reflections: *Geophysics*, **36**, 510–516.
- MacKay, S. and Abma, R. (1993) : Depth-focusing analysis using a wavefront-curvature criterion: *Geophysics*, 58, 1148–1156.
- Matsushima, J., Rokugawa, S., Yokota, T. and Miyazaki, T. (1995) : Cross-well fracture imaging by the CDP stacking and the diffraction stacking with the precise velocity analysis, *Proceedings of the 3rd SEGJ/SEG In*ternational Symposium on Geotomography, 179–188.
- Matsushima, J., Rokugawa, S., Yokota, T. and Miyazaki, T. (1997) : Cross-well imaging by the CDP stacking and the diffraction stacking with velocity analysis, *Butsuri-Tansa (Geophys. Explor.)*, **50**, 107–122.
- Mayne, W. H. (1962) : Common reflection point horizontal data stacking technique, *Geophysics*, 27, 927–938.
- Sattlegger, J. W. and Stiller, P. K. (1973) : Section migration before stack, after stack or in between, *Geophys. Prosp.*, 22, 297–314.
- Sattlegger, J. W. (1975) : Migration velocity determination: Part 1. Philosophy: *Geophysics*, 40, 1–5.
- Tarantola, A., Noble, M., Barnes, C., Charara, M., Igel, H., Lindgren, J., Roth, G. and Roxis, N. (1992) : Nonlinear inversion of seismic reflection data: State of the art: 61st Mtg. Eur. Assoc. Expl Geophys., Extended Abstracts, European Association Of Geophysical Exploration, 108– 109.
- Yilmaz, O. (1987) : Seismic data processing, Soc. of Expl. Geophys., Tulsa, 335.
- 松岡俊文(1988):インバージョンの手法を用いた区間速度 の推定について,物理探査学会第79回学術講演会論文 集,81-86.
- 松島 潤, 六川修一, 横田俊之, 宮崎光旗, 加藤俶史 (1999): 坑井間散乱重合法による坑井間反射面イメー ジング能力についての検証, 物理探査, **51**, 14-27.