

ケプストラム解析による近接型AEダブレットの入力 時間差推定法

メタデータ	言語: jpn
	出版者: 日本地熱学会
	公開日: 2008-07-29
	キーワード (Ja):
	キーワード (En): doublets/multiplets, similar
	earthquakes, proximity AE doublets, cepstrum, fracture
	作成者: 永野, 宏治, 江原, 大輔
	メールアドレス:
	所属:
URL	http://hdl.handle.net/10258/413



ケプストラム解析による近接型AEダブレットの入力 時間差推定法

その他(別言語等)	Detection of Arrivaltime Interval in Proximity
のタイトル	AE Doublets using Cepstrum Analysis
著者	永野 宏治,江原 大輔
雑誌名	日本地熱学会誌
巻	30
号 ページ	1
ページ	37-47
発行年	2008
URL	http://hdl.handle.net/10258/413

doi: info:doi/10.11367/grsj1979.30.37

論文

J. Geotherm.

Res. Soc. Japan

Vol. 30. No. 1 (2008)

P37~P47

ケプストラム解析による近接型 AE ダブレットの入力時間差推定法

永野宏治*·江原大輔*

(平成 17年 11月 18日一部発表,平成 19年 5月 23日受付,平成 19年 10月 6日受理)

Detection of Arrivaltime Interval in Proximity AE Doublets using Cepstrum Analysis

Koji Nagano* and Daisuke Ehara*

Abstract

Proximity AE doublets are introduced as a new category of AE doublets in this paper. Proximity AE doublets have a similar waveform, and they occur in a succession with a short interval. Proximity AE doublets have the second event that arrives before attenuation of the first event. Their interval is shorter than 1 s. On the other hand, interval between events of the conventional AE doublets/multiplets ranges from some seconds to some days. Because of this short interval of the proximity AE doublets, relative location between AE sources can be estimated more accurately in the proximity AE doublets analysis than in the conventional AE doublets/multiplets analysis.

This paper also describes a signal processing technique to determine intervals of P-wave and S-wave between two events of proximity AE doublets. It is difficult to estimate similarity between the two waveforms and their interval because the two events overlap each other. Cepstrum analysis is applied to estimate both the interval and the similarity. Proximity AE doublets have one or two peaks in their cepstrum, and quefrencies of the peaks are intervals of P-wave and S-wave between the two events. Three-component AE signal is rotated in the directions of P-wave and S-wave, and data before the first S-wave arrival is replaced with zeros so that the intervals can be determined from the peaks in the cepstrum analysis. Cepstrums of these processed three-component AE signal can show intervals of P-wave and S-wave between the two events of proximity AE doublets.

Keywords: doublets/multiplets, similar earthquakes, proximity AE doublets, cepstrum, fracture.

1. はじめに

地熱貯留層を把握する計測法として、微小地震/AE (Acoustic Emission)を計測する AE 法が広く行われている。

AE 法は、遠隔計測できるため深い地熱貯留層を計測するのに有利であり、即時性にも優れている。AE 法では、AE の活性度、AE 源の分布、AE 信号の波形などの解析

^{*} 室蘭工業大学 情報工学科 〒050-8585 北海道室蘭市水元町27-1 Department of Computer Science and Systems Engineering, Muroran Institute of Technology, Mizumoto 27-1, Muroran, Hokkaido, 050-8585, Japan

[©] The Geothermal Research Society of Japan, 2008

から,地下き裂の活性度,地下き裂の位置・形,破壊モード等が推定されている。特に,AE源の標定とその分布形状の解析は,地熱貯留層を評価するうえで基本的かつ重要な解析方法である(新妻、1997)。

AE 源の標定方法は、大きく2つに分けられる。ひとつは、個々のAE 信号を独立に解析し、複数の観測点で検出したAE 信号のP波到達時間差あるいはS波到達時間差から、AE 源の絶対座標を標定する手法である。もうひとつは、波形相似なAE 信号の対やグループに着目し、そのAE 源間の相対座標を推定するAE ダブレット/マルチプレット解析である(例えば、Poupinet et al., 1984; Rubin et al., 1999; Moriya et al., 2002; Moriya et al., 2003)。この手法は地震学においては相似地震解析として使われている(宇津, 2001, p. 160)。

微小地震/AE と地震は地下の岩盤の破壊や動きに由来する点で、同じ現象である。対象とする岩盤のスケールの大小によって、微小地震/AE と地震が便宜的に使い分けられている。本論文でも、これにならい AE ダブレット/マルチプレット解析と相似地震解析を対象に応じて表現を使い分けて述べる。

AE ダブレットは、波形相似な AE 信号の対であり、 AE マルチプレットは波形相似な AE 信号のグループで ある(Poupinet et al., 1996; Moriya et al., 2002)。AE ダブレ ット/マルチプレットは波形が相似なため、これらの AE は極めて近い地下き裂が同じようにせ ん断滑りする時 に発生すると考えられている。AE ダブレット/マルチプ レット解析では、クロススペクトル解析等を使い、波形 間のP波およびS波の入力時間差の微小な違いを検出し て, AE 源の相対震源座標を高精度で推定する(Ito, 1985, 1990)。AE ダブレット/マルチプレット解析で実現できる AE 源の相対座標の精度は、AE ダブレット/マルチプレ ットの AE 源の絶対座標を個々に標定し、その絶対座標 の差から求めた AE 源の相対座標の精度より向上する。 したがって、AE 源の絶対座標の標定では分からない地 下き裂の微細な構造が、AE ダブレット/マルチプレット 解析により判明している(Moriya et al., 2002; Rutledge et al., 2004)_o

相似地震の波形相似性を使って、地震波の伝播経路の変化を推定する手法もある。 Yamawaki et al. (2004)は、太平洋で発生した相似地震を岩手山の周辺で観測し、比較した。この解析では、相似地震がほぼ同じ震源からほぼ同じ波形で伝播する点を利用し、相似地震間のS波の相関係数を観測点間で比較した。その結果、岩手山の斜面で観測した相似地震はS波の相関が低く、岩手山から離れた観測点で観測した相似地震はS波の相関が高い観測現象を示した。そして、岩手山の斜面で観測した場合において、相似地震の間で、S波の相関が低い現象を、

岩手山の火山活動による地下の伝播媒質の変化と関係づけた。

このように、AE ダブレット/マルチプレット解析及び相似地震解析では、波形の相似性を利用して波の微小な相違を抽出し、その相違の原因として AE 源の座標や伝播媒質の変化を推定している。しかし、AE 源の座標の相違と伝播媒質の変化は、ともに AE 信号の微小な相違の原因になる。これまでの AE ダブレット/マルチプレット解析及び相似地震解析では、AE 源の座標と伝播媒質の変化について、一方が不変であるとした仮定のもと、他方を推定している。

これまで解析されてきた AE ダブレット/マルチプレット及び相似地震では、その発生時間間隔は数秒から数日離れている。これらのイベントは、時間的に離れているため、別のイベントとして記録されている。そして、解析では、波形観察によって波形の相似性を確認し、P波およびS波の到達時間差を検出して相対震源座標を標定している。

本論文では、新しい AE ダブレットの形態である「近接型 AE ダブレット」を提案し、その解析方法について述べる。近接型 AE ダブレットは、発生時間間隔が1イベントの継続時間と同等あるいは継続時間より短い場合の AE ダブレットである。本論文で解析したフランス・ソルツ HDR 実験フィールドの地熱貯留層で発生した AE 信号 1 イベントの継続時間は、おおむね 0.7s であった。したがって、本論文で取り上げる近接型 AE ダブレットを構成する AE 信号の到達時間差は、1s より短い。

近接型AEダブレットの発生時間間隔は1s以内のため、その発生時間内に伝播経路上の媒質の変化がないと言える。したがって、近接型AEダブレットの波形の変化はAE源の座標の変化のみに由来すると考えてよい。一方、従来のAEダブレット/マルチプレット解析では、その発生時間間隔が数秒から数日だった。発生時間間隔が長いと、その間に伝播媒質が変化する可能性がある。AEダブレット/マルチプレットのAE源の相対座標は、AEダブレット間の到達時間差の観測点間の相違から推定する。AE信号の到達時間差は、弾性波の伝播速度とAE源までの距離つまりAE源の座標から決まるため、伝播媒質の変化はAE源の座標の推定に影響する。近接型AEダブレットの相対座標を推定する時、このような伝播媒質の変化を考える必要がない。

これまでの AE ダブレット/マルチプレット解析では、極めて近い地下き裂が動いて、AE ダブレット/マルチプレットが発生したと考えている。そして、AE ダブレット/マルチプレットの相対震源座標の関係から、地下き裂のネットワーク構造や動く地下き裂を決める地殻応力が推定されている(Moriya et al., 2002; Rutledge et al., 2004)。

近接型 AE ダブレットの AE 源も従来の AE ダブレットと同じように地下き裂のネットワーク構造や地殻応力の影響を受けていると考えられる。しかも,近接型 AE ダブレットの発生時間間隔は極めて短いため,近接型 AE ダブレットの2 つの AE イベントは,従来の AE ダブレットより,時間において連係の度合いが強い関係にあると考えられる。従来の AE ダブレット/マルチプレット解析は空間と震源メカニズムの2つの観点における近い関係に着目していたが,近接型 AE ダブレット解析では,空間と震源メカニズムに加え,さらに,時間の3つの観点における近い関係に着目している。

本論文では、フランス・ソルツ HDR 実験フィールドで 1993 年に行われた水圧破砕 実験で観測した AE 波形を用いる(Jupe et al., 1994)。この水圧破砕実験では、15090個の AE イベントが位置標定された。この計測では、4 つの観測点で AE を観測した。3 つの観測点には3 成分弾性波検出器、残りの1 つの観測点にはハイドロフォンを設置した。地熱貯留層の AE 計測では、AE 信号からより多くの情報を正確に得るために AE 信号の粒子運動を計測できる3成分 AE 計測が広く行われている。観測した信号は、サンプリング周波数 5000 Hz、データ長 8192 点で離散化した。したがって、記録した1 つのファイルには1.638 s の長さで波形が記録されている。本論文では、3 成分弾性波検出器で計測した3 成分の AE 信号を解析の対象にする。

2. 近接型 AE ダブレット

近接型 AE ダブレットの典型的な波形を Fig. 1 に示す。同図には 2 つの AE 信号がある。同図では,第 1 の AE 信号の S 波が減衰すると,すぐに第 2 の AE 信号が入力している。さらに,第 1 の AE 信号と第 2 の AE 信号の波形は似ている。本論文では,入力時間差が AE 信号 1 イベントの継続時間程度あるいは継続時間より短い場合,

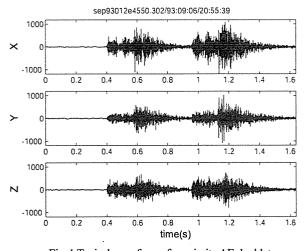


Fig. 1 Typical waveform of proximity AE doublets.

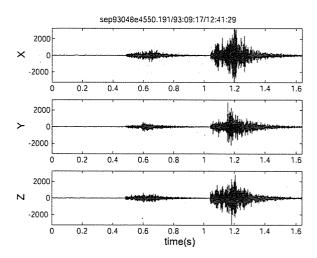


Fig. 2 AE events are observed almost simultaneously but their waveforms are not similar to each other. These AE events are not proximity AE doublets.

その AE ダブレットを近接型 AE ダブレットとする。ソルツ HDR 実験フィールドで観測した AE 信号の継続時間は約0.7s であった。

AE ダブレットの AE 源の相対座標は、AE ダブレット の2つのAE信号のP波の到達時間差あるいはS波の到 達時間差、もしくは、P波到達時間差およびS波到達時 間差の双方を観測点間で比較して推定する。これらの時 間差は、 AE 源座標に直接関係する伝播距離と AE の伝 播速度の関数である。Fig. 1 の近接型 AE ダブレットの到 達時間差は、約0.5sである。到達時間差が数秒から数日 であった従来の AE ダブレット/マルチプレットに比べ, 近接型 AE ダブレットの到達時間差が極めて短い。この ように1s以下の短い間隔で入力する近接型AEダブレッ トでは、その2つの AE 信号が伝播してきた伝播媒質に 変化がないと考えられる。したがって,AE 信号の波形 の微小な相違は AE 源の座標の違いであるため、近接型 AE ダブレットでは AE 源の相対座標をより正確に推定 できる。また,近い地下き裂がほぼ同時に動いて近接型 AE ダブレットが発生しているため、地下き裂の動きに ついての情報を近接型 AE ダブレットを解析すると得 られる可能性がある。

水圧破砕実験で地下き裂を刺激する時、複数の地下き裂が注水の影響を受けるため、独立した複数の地下き裂がほぼ同時に動く場合がある。Fig. 2 に、波形は異なるが、ほぼ同時に観測された 2 つの AE 信号の例を示す。このように連続しているが波形が異なる AE 信号は、Fig. 1 に示した近接型 AE ダブレットとは異なるとする。したがって、Fig. 2 のように連続して入力しているが波形が異なる AE 信号を、近接型 AE ダブレットとは分ける必要がある。

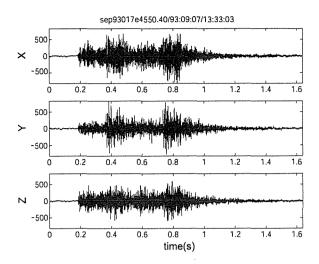


Fig. 3 Two AE events are observed. The second event arrives before attenuation of the first event. It is difficult to estimate similarity of the waveforms and to detect the arrivaltime of the second event.

Fig. 3 に示す AE 信号は、第1の AE 信号の S 波が単調に減衰しないで、第1の S 波の後再び信号が大きくなっている。これは第1の AE 信号が十分に減衰する前に第2の AE 信号が入力している場合と考えられる。このような連続信号の場合、Fig. 1と Fig. 2のように波形を観察・比較して、波形の相似性の有無を決めにくい。近接型 AE ダブレットを検出するためには、 Fig. 3のような AE 信号においても、波形の相似性を評価し入力時間差を検出できることが必要である。

3. 近接型 AE ダブレットと AE 源の相対座標

近接型 AE ダブレットの第 1AE の AE 源を原点にし、 第 1AE の AE 源からみた第 2AE の AE 源の相対座標を推 定する。 Fig. 4 に 2 つの AE 源とセンサの位置関係の模式 図を示す。 近接型 AE ダブレットの AE 源間の相対座標

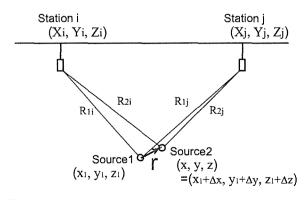


Fig. 4 Relative location *r* between sources of the proximity AE doublets is determined when intervals of P-wave and S-wave between the events are compared among stations.

を推定する時、地下の伝播媒質を等方均質と仮定する。 第1の AE 源の座標を (x_i, y_i, z_i) ,観測点 i の座標を (X_i, Y_i, Z_i) とする。これらの座標は既知とする。第1の AE 源から観測点 i までの伝播距離 R_{1i} は,

$$R_{1i} = \sqrt{(x_1 - X_i)^2 + (y_1 - Y_i)^2 + (z_1 - Z_i)^2}$$
 (1)

である。第2の AE 源の座標を(x,y,z)とする。第2の AE 源の座標を第1の AE 源からの相対座標($\Delta x, \Delta y, \Delta z$)で表す。つまり,(x,y,z)=($x_1+\Delta x,y_1+\Delta y,z_1+\Delta z$)である。AE タブレット解析では,この相対座標($\Delta x, \Delta y, \Delta z$)を推定する。第2の AE 源から観測点 i までの伝播距離 R_2 は,

$$R_{2i} = \sqrt{(x - X_i)^2 + (y - Y_i)^2 + (z - Z_i)^2}$$

$$= \sqrt{(x_1 + \Delta x - X_i)^2 + (y_1 + \Delta y - Y_i)^2 + (z_1 + \Delta z - Z_i)^2}$$
(2)

である。

第 1AE の発生時刻を T_{01} , 第 2AE の発生時刻を T_{02} とすると, 観測点 i における 第 1P 波, 第 2P 波, 第 1S 波, 第 2S 波の入力時刻 T_{P1i} , T_{P2i} , T_{S1i} , T_{S2i} はそれぞれ

$$T_{P1i} = \frac{R_{1i}}{V_P} + T_{01}, \qquad T_{P2i} = \frac{R_{2i}}{V_P} + T_{02}$$
 (3)

$$T_{S1i} = \frac{R_{1i}}{V_{s}} + T_{01}, \qquad T_{S2i} = \frac{R_{2i}}{V_{s}} + T_{02}$$
 (4)

である。なお、P 波伝播速度を V_P 、S 波伝播速度を V_S とする。第 1P 波と第 2P 波の到達時間差 ΔT_{P_i} と第 1S 波と第 2S 波の到達時間差 ΔT_{S_i} はそれぞれ

$$\Delta T_{p_i} = T_{p_{2i}} - T_{p_{1i}}$$

$$= \frac{R_{2i} - R_{1i}}{V_p} + T_{02} - T_{01},$$
(5)

$$\Delta T_{Si} = T_{S2i} - T_{S1i}$$

$$= \frac{R_{2i} - R_{1i}}{V_c} + T_{02} - T_{01}$$
(6)

である。

近接型 AE ダブレット解析では,第 1P 波と第 2P 波の到達時間差 ΔT_{Pi} と第 1S 波と第 2S 波の到達時間差 ΔT_{Si} を複数の観測点で検出できると,式(5)および式(6)を 4 つ以上連立させて,第 2 の AE 源の相対座標($\Delta x, \Delta y, \Delta z$)と発生時間差 $T_{02}-T_{01}$ を推定できる。

従来の AE ダブレット/マルチプレット解析では、AE 信号が複数のデータファイルに分かれて記録されている。

そこで、従来の AE ダブレット/マルチプレット解析では、 観測点 i と観測点 j の間で、第 1P 波と第 2P 波の到達時 間差を比較した $\Delta \tau_{ij} = \Delta T_{Pi} - \Delta T_{Pj}$ から、AE 源の相対座標 を推定している(Ito, 1985)。なお、この場合、AE の発生 時間差 $T_{02} - T_{01}$ は推定できない。

4. 到着時間差の検出

観測信号 v(t)は

4-(1) ケプストラムの特徴

近接型 AE ダブレットの P 波到達時間差と S 波到達時間差を推定するために、ケプストラム解析を使う。ケプストラムは、信号の対数パワースペクトルのフーリエ逆変換である(城戸、1985、pp.152-156)。そして、ケプストラムは時間の次元をもつケフレンシの関数である。信号x(t)に波形相似でかつ時間差 T遅れて入力した信号をrx(t-T)とする。r は信号の大きさの違いを表す。信号(t)と遅れて入力した信号 rx(t-T)が混ざった信号 z(t)=x(t)+rx(t-T)のケプストラムは、ケフレンシ T に鋭いピークをもつ。近接型 AE ダブレットの第 1P 波を $x_P(t)$,第 1S 波を $x_S(t)$,第 2P 波を $rx_P(t-\Delta T_P)$,第 2S 波を $rx_S(t-\Delta T_S)$ とする。 ΔT_P は第 1AE と第 2AE の発生時間差と伝播時間に起因する P 波の到達時間差, ΔT_S は第 1AE と第 2AE の発生時間差と伝播時間に起因する S 波の到達時間差である。

$$y(t) = x_p(t) + x_s(t) + rx_p(t - \Delta T_p) + rx_s(t - \Delta T_s)$$
 (7)
になる。 $y(t)$ の対数パワースペクトルは

$$\log |Y(f)|^{2} = \log \left[|X_{p}(f)|^{2} \left\{ 1 + r^{2} + 2r \cos(2\pi f \Delta T_{p}) \right\} \right]$$

$$+ |X_{s}(f)|^{2} \left\{ 1 + r^{2} + 2r \cos(2\pi f \Delta T_{s}) \right\}$$

$$+ 2 |X_{p}(f)| |X_{s}(f)| r \cos(\theta_{p} - \theta_{s} - 2\pi f \Delta T_{p})$$

$$+ 2 |X_{p}(f)| |X_{s}(f)| r \cos(\theta_{p} - \theta_{s} - 2\pi f \Delta T_{s})$$

$$+ 2 |X_{p}(f)| |X_{s}(f)| r^{2} \cos(\theta_{p} - \theta_{s} - 2\pi f \Delta T_{s})$$

$$+ 2 |X_{p}(f)| |X_{s}(f)| r^{2} \cos(\theta_{p} - \theta_{s} - 2\pi f (\Delta T_{p} - \Delta T_{s}))$$

$$+ 2 |X_{p}(f)| |X_{s}(f)| \cos(\theta_{p} - \theta_{s})$$
(8)

である。なお、 $X_P(f) = |X_P(f)| \exp(j\theta_P)$ 、 $X_S(f) = |X_S(f)| \exp(j\theta_S)$ とする。y(t)のケプストラムは、式(8)のフーリエ逆変換である。式(8)には、周波数 f 対して ΔT_P と ΔT_S の周期性を表す項があるため、y(t)のケプストラムはケフレンシ ΔT_P 、 ΔT_S にピークをもつと考えられる。しかし、式(8)には、右辺第1項、第2項にあるP波の ΔT_P と $|X_P(f)|$ のみ、S 波の ΔT_S と $|X_S(f)|$ のみ

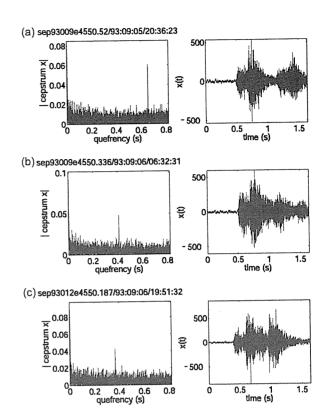


Fig. 5 There is a line in cepstrum of proximity AE doublets.

Quefrency of the line in the cepstrum indicates interval between events.

で決まるオート項の他に、右辺第 3 項、第 4 項のように P 波の $|X_p(f)|$ と S 波の $|X_s(f)|$ が交差するクロス項が ある。しかもそれらの和を非線形に対数変換するため、y(t)のケプストラムは ΔT_p と ΔT_s の成分が複雑に関係する。つまり、 $|X_p(f)|$ がケフレンシ ΔT_p のピークの高さだけでなく、ケフレンシ ΔT_s のピークの高さにも影響する。しかも、その影響の大きさが対数関係である。

Fig. 5 に明確な線ケプストラムがある AE 信号を示す。同図(a)の2つの AE 信号の波形には相似性が認められる。そして、同図(a)では、線 ケプストラムがあるケフレンシは、波形で読み取れる 2 つの AE 信号の到達時間差に対応している。図(a)の 2 つの AE 信号は近接型 AE ダブレットである。同図(b)(c)の波形では 2 つの AE 信号の重なりが大きいため、波形の相似性は波形の一部分のみで判断せざるをえない。同図(b)(c)の波形の一部を観察すると、連続して入力した AE 信号の波形に相似性が認められる。さらに、同図(b)(c)で明確な線ケプストラムがみられ、そのケフレンシが波形から推定する到達時間差にほぼ等しい。したがって、同図(b)(c)の連続に入力した AE 信号も近接型 AE ダブレットであると推定できる。

Fig. 5 とは別の連続して入力した2つのAE信号とそのケプストラムの例をFig. 6 に示す。 同図では連続して入

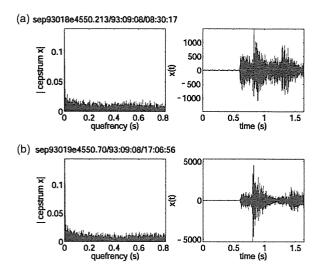


Fig. 6 When two AE events that are independent to each other are observed, there is no line in the cepstrum. Therefore, we can discriminate the proximity AE doublets from such independent events.

カした 2 つの AE 信号の波形は相似していない。したがって、そのケプストラムにも特徴的な線ケプストラムはみられない。

Fig. 5 と Fig. 6 ではケフレンシ0 s~10 ms でケプストラムが大きな値になっている。この 0 ケフレンシ付近の特徴は AE 信号に共通してみられる。AE 信号自体がもつケプストラムのピークと近 接型 AE ダブレットの到達時間差によるケプストラムのピークを区別する必要がある。したがって、近接型 AE ダブレットの到達時間差を検出できる最小値は 10 ms 以上と考えられる。

このように、ケプストラム解析は、Fig. 5 のような近接型 AE ダブレットと、Fig. 6 のように偶然に連続して入力した独立な2 つの AE 信号を区別するのに有効であ

る。さらに、特徴的な線ケプストラムのケフレンシにより、近接型 AE ダブレットの到達時間差を検出できる。

Fig. 7 に近接型 AE ダブレットとそのケプストラムを示す。同図は3成分 AE 計測で計測した3成分の AE 信号である。同図のケプストラムは、Fig. 5 に示したケプストラムよりケフレンシを拡大して表示している。同図 (a)の AE 信号は、第1のS波が減衰している時に第2の AE 信号が入力している。第1の AE のS波と第2の AE のP波が重なっているため、同図(a)のP波の到達時間差を決めにくい。同図(a)の信号が特徴的に大きくなるS波の部分を観察すると、2つの信号の到達時間差が約0.3 sと推定できる。一方、同図(b)のケプストラムには0.3 s付近に、2つの明確なピークがある。この2つのピークは、式(8)に示したP波の到達時間差 ΔT_{Fi} とS波の到達時間差 ΔT_{Fi} に対応している。しかし、同図(b)のケプストラムだけでは、2つのピークがP波とS波のどちらの到達時間差に対応しているかは判断しにくい。

Fig. 8 に幅の広い線状ケプストラムの例を示す。式(5) と式(6)によれば、第 1AE の伝播距離 R_{1i} と第 2AE の伝播距離 R_{2i} の違いが小さい場合、P 波の到達時間差 ΔT_{Pi} と S 波の到達時間差 ΔT_{Si} の違いが小さくなる。そのように ΔT_{Pi} と ΔT_{Si} が近い場合、S 2 本の線ケプストラムが十分に 分離しないため、幅の広い線状ケプストラムになる。

Fig. 8 のように、P 波の到達時間差とS 波の到達時間差を表している幅の広い1本の線状ケプストラムがある場合、その線状ケプストラムの幅から、近接型 AE ダブレットの AE 源の相対座標を推定できる。観測点 i における P 波の到達時間差 ΔT_{Pi} とS 波の到達時間差 ΔT_{Si} の差と、AE の伝播距離 R_{2i} は、式(5)と式(6)より

$$\Delta T_{Pi} - \Delta T_{Si} = \frac{R_{2i} - R_{1i}}{V_{p}} - \frac{R_{2i} - R_{1i}}{V_{s}}$$

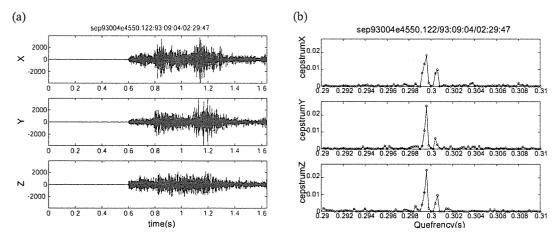


Fig. 7 There are two peaks in the cepstrum of proximity AE doublets when AE sources are separated to each other. These peaks show the intervals of P-wave and S-wave between two events. Resolution of quefrency in this figure is more fine than that in Fig. 5.

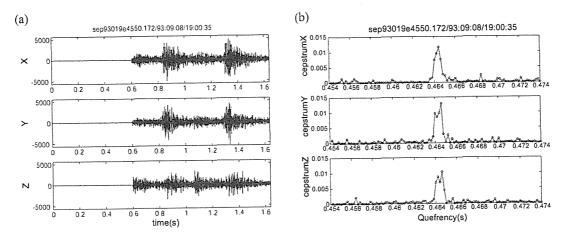


Fig. 8 When interval of P-wave is close to that of S-wave in the proximity AE doublets, the cepstrum shows a broad peak.

$$= \left(R_{1i} - R_{2i}\right) \left(\frac{V_P - V_S}{V_P V_S}\right) \tag{9}$$

で関係づけられる。式(9)によれば、P 波と S 波の伝播速度 $V_{P_i}V_S$ は定数だから、 R_{1i} と R_{2i} の長さの違いによって ΔT_{P_i} と ΔT_{Si} の大小関係が決まる。しかし、 R_{2i} は未知の ため、 ΔT_{P_i} と ΔT_{Si} の大小関係は決められず、その差の絶対値 $|\Delta T_{P_i} - \Delta T_{Si}|$ だけがケプストラムのピークの幅から 検出できる。この場合、式(9)は、

$$\left|\Delta T_{p_i} - \Delta T_{S_i}\right| = \left|R_{1i} - R_{2i}\right| \left(\frac{V_P - V_S}{V_P V_S}\right) \tag{10}$$

になる。 この式(10)と式(5), 式(6)を複数の観測点で連立

して,近接型 AE ダブレットの AE 源の相対座標を推定できる。ただし、式(10)を使う場合,推定できる相対座標の解には、第1の AE 源を中心にして互いに逆方向を向いた2つがある。

Fig. 9 に鋭い 1 本の線ケプストラムの例を示す。離散化した AE 信号をケプストラム解析する場合,ケフレンシの分解能は AE 信号を離散化する時のサンプリング周期である。 ΔT_{Pi} と ΔT_{Si} の差がサンプリング周期より短い時, ΔT_{Pi} の線ケプストラムと ΔT_{Si} の線ケプストラムが一致して鋭い一本の線ケプストラムになると考えられる。この場合,相対震源標定の計算では,第 1AE の AE 源までの距離 R_{1i} と第 2AE の AE 源までの距離 R_{2i} が等しくなるため,AE ダブレットの相対震源座標は推定できない。

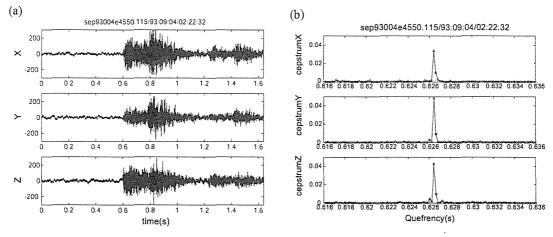


Fig. 9 The cepstrum shows a sharp peak. When difference between P-wave interval and S-wave interval is smaller than a sampling period, there is a sharp peak in the cepstrum of the proximity AE doublets. We cannot estimate relative location from such sigle peak in the cepstrum.

4-(2) シミュレーション

Fig. 7 に示した近接型 AE ダブレットでは、2 本の線ケプストラムと P 波の到達時間差および S 波の到達時間差 の対応が決められないため、AE 源の相対座標を推定できない。式(8)のように近接型 AE ダブレットのケプストラムは、P 波と S 波のスペクトルのクロス項が複数混在するとともに、パワースペクトルを非線形に対数変換するため、P 波の到達時間差および S 波の入力時間差を式(8)から直接推定しにくい。そこで、近接型 AE ダブレットのケプストラム解析についてシミュレーション実験を行い、近接型 AE ダブレットのケプストラムの特徴を検討する。

Fig. 10 にシミュレーション実験に使った模擬信号を示 す。このシミュレーション実験では、正規乱数に減衰す る指数関数をかけた信号により AE 信号の P 波と S 波を 模擬している。この模擬信号はサンプリング周波数 5000 Hz で離散化した信号とする。同図(a)では、第1のP波 が入力した後, 0.4000 s 後に第1のP波と波形相似な第2 のP波が入力している。同図(b)は、同様に第1のS波と それに波形相似な第2のS波である。第1のS波と第2 のS波の到達時間差は0.4004 s としている。この入力時 間差の差はサンプリング周波数を 5000 Hz としたディジ タル信号において2点の違いに相当する。実際に観測さ れる AE 信号では、一般に P 波は S 波より小さいため、 シミュレーション実験でも、同図(b)のS波の瞬時値の標 準偏差は同図(a)の P波の瞬時値の標準偏差の 1.5 倍に設 定している。また、第2のAE信号の瞬時値の標準偏差 は第1の AE 信号の瞬時値の標準偏差の 1.2 倍に設定し ている。信号の全区間には、同図(c) のように正規乱数 を雑音として加えている。このシミュレーション実験で は、同図(d)のように、第1のS波が入力した時刻より前の信号の大きさを0にした信号も準備する。これは、P波に対応する線ケプストラムを決められるようにするためである。

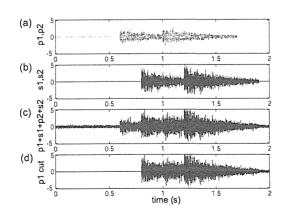
Fig. 10(e)は同図(c)のケプストラムである。同図(e)のケプストラムでは、0.4000 s と 0.4004 s のケフレンシに鋭い明確なピークがある。これらは、それぞれ設定した P 波の到達時間差と S 波の到達時間差に対応している。また、同図(c)では、P 波は S 波より小さい。この信号の大きさの大小関係が同図(e)のケプストラムのピークの高さにも成立している。しかし、ケプストラムのピークの高さと信号の大きさを定量的に関係づけることは困難である。

Fig. 10 (d)に示した第1のS波の前を0にした信号のケプストラムは同図(f)である。設定したP波の到達時間差とS波の到達時間差のケフレンシに鋭いピークがある。ただし、第1S波の前にあるP波の一部分を0に置き換えているため、P波の到達時間差に対応するケプストラムのピークが同図(e)に比べて小さくなっている。

近接型 AE ダブレットのケプストラムにおいて, P波とS波の到達時間差に対応する2つのピークがある場合,このシミュレーション実験の結果に見られるように,ケプストラムのピークの高さと信号の大きさの関係に着目すると,そのケプストラムのピークが対応する波を特定できる。さらに,第1のS波が入力する前にあるP波を0に置き換えた信号のケプストラムは,0に置き換える前に比べて,P波に対応するケプストラムのピークの高さが小さくなる。この性質も,ケプストラムのピークに対応する波を特定する観点になる。

4-(3) 3 成分 AE 信号のケプストラム解析

前節で述べた近接型 AE ダブレットのケプストラム解



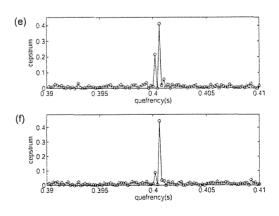


Fig. 10 Computer simulation of cepstrum analysis for proximity AE doublets. Synthesized signal is used to examine properties of cepstrum. The synthesized signal is made from Gaussian random variables and its envelope is an exponential decay function. Because P-wave shown in (a) is smaller than S-wave shown in (b), a peak of P-wave at the quefrency of 0.4000 s is lower than that of S-wave at the quefrency of 0.4004 s in (e). Data before arrival of the first S-wave is replaced with zeros in (d). A cepstrum of the zero-replaced data shown in (d) is represented in (f). The peak that indicates the interval of P-wave in (f) is lower than that in (e).

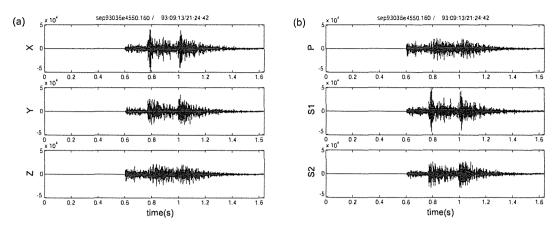


Fig. 11 Three-component AE signal is rotated to directions of P- and S-waves. *P* is the signal in the direction of P-wave oscillation. The rotated signal that has the maximum variance on a S-wave plane is *S*1.

析のシミュレーションによれば、P波とS波の大きさの 違いが、ケプストラムのピークの高さの違いと整合して いた。そこで、P波とS波の大きさの違いをより明確に するため, 直交する3軸方向で計測した3成分のAE信 号を、P波の振動方向とそれに垂直なS波の振動方向に 座標回転する。P波の振動方向を本論文ではP軸とする。 P軸の方向は第1のS波が入力する前において第1のP 波の信号の分散が最大になる方向にとる (Montalbetti and Kanasewich, 1970)。ケプストラム解析する S 波の振動 方向は、P波の振動方向に垂直な面内で、第2のP波が 入力する前に第1のS波が入力している時間帯の信号の 分散が最大になる方向とする。このS波の振動方向を本 論文ではS1軸とし、S1軸とP軸に垂直な方向をS2軸と する。第1のS波と第2のP波が重なっている場合,第 1のS波が最大になる時刻と第2のS波が最大になる時 刻の間隔に基づいて,第1のP波の入力時刻から第2の P波の入力時刻を推定し、SI 軸を導出する。

Fig. 11 に観測した3成分信号と座標回転で得たP1-S1-S2 軸の信号の典型的な例を示す。P 軸の信号では,第 1 の P 波の大きさが他の方向の信号に比べて大きくなっている。S1 軸の信号は,第 1 の P 波が小さくなり,第 1 の S 波が大きくなって,P 波と S 波の大きさのコントラストが明確になっている。このような S1 軸と P 軸の信号のケプストラムから P 波と S 波の到達時間差に対応するケプストラムのピークを特定する。

Fig. 12(a)(c)に P 軸と S1 軸と近接型 AE ダブレットの信号とそのケプストラムを示す。この近接型 AE ダブレットのケプストラムは,2 つのピークが 現われている。また,同図(b)(d)は,P 軸と S1 軸の信号において,第 1 の S 波が入力する前の信号を 0 にした場合の波形とそのケプストラムである。同図 (c)に示した S1 軸の信号では,P 波の大きさが S 波の大きさより小さい。したがって,その

ケプストラムの2つのピークのうち、短いケフレンシにある高さが低いピークがP波に対応していると考えられる。この信号の大きさとケプストラムのピークの高さの関係は同図(a)のP軸の信号にも成立している。さらに、同図(d)に示した第1のS波が入力する前を0に置き換えた信号のケプストラムでは、同図(c)でP波に対応するとしたピークが小さくなっている。同図(b)のケプストラムのピークにおいても、第1のS波が入力する前を0に置き換えた効果が、確認できる。以上の近接型AEダブレットの波形の特徴とケプストラムの特徴の解析により、P波の到達時間差とS波の到達時間差に対応する線ケプストラムのケフレンシが決定できる。Fig. 12のように、

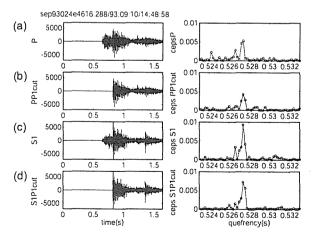


Fig. 12 The signals rotated in *P* and *S*1 directions, which are shown in (a) and (c), are analyzed in their cepstrums so that the intervals in the proximity AE doublets can be detected. The signals that have replaced with zeros before the first S-wave arrival are also analyzed in (b) and (d).

2 つの線ケプストラムが現われる場合,近接型 AE ダブレットの到達時間差の検出精度は,5000 Hz でサンプリングした信号の3点に相当し,0.6 ms であった。

このように 3 成分信号で、近接型 AE ダブレットのケプストラムを解析すると、近接型 AE ダブレットの P 波の到達時間差と S 波の到達時間差を検出できる。この入力時間差を使って、式(5)および式(6)を連立して解くと近接型 AE ダブレットの AE 源の相対座標を推定できる。

近接型 AE ダブレットのケプストラムは、式(8)に示したように、P 波と S 波のスペクトルが複雑に関係している。式(8)の右辺にある対数演算内の第 3 項のように S 波の振幅スペクトル $|X_s(f)|$ は P 波の到達時間差 ΔT_p の周期項にも関係している。また、P 波の振幅スペクトル $|X_r(f)|$ は、同じ第 4 項において S 波の到達時間差 ΔT_s の周期項に関係している。近接型 AE ダブレットのケプストラムには、このようなクロス項がある。 Fig. 12(a)と(b)、(c)と(d) を比較すると、このようなクロス項の効果によると考えられるケプストラムの変化を確認できる。たとえば、同図(b)と(d)のケプストラムにおいて、第 1 の S 波の前を 0 に置き換えた場合、P 波に対応するピークの高さが低下するだけでなく、S 波に対応するピークの高さも変化している点が、D クロス項の影響と考えられる。

5. 結 論

本論文では、新しい AE ダブレットの形態である近接型 AE ダブレットを提案した。そして、近接型 AE ダブレットにある 2 つの AE 信号間の P 波の到達時間差と S 波の入力時間差を推定する信号処理法を述べた。この到達時間差を検出することにより、近接型 AE ダブレットの 2 つの AE 源間の相対座標を決定できる。近接型 AE ダブレットの AE 源の標定では伝播媒質に変化がないため、従来の AE ダブレット/マルチプレット解析より、近接型 AE ダブレット解析は AE 源の相対座標を正確に決定できる。

近接型 AE ダブレットの到達時間差の決定するには, ケプストラム解析が有効である。しかし,近接型 AE ダブレットのケプストラムには,P波の到達時間差とS波の到達時間差に対応する2つの線ケプストラムが現われる課題があった。

本論文で述べた近接型 AE ダブレットの到達時間差を 検出する信号処理法は、AE の 3 次元粒子運動を表す 3 成分信号を解析対象にしている。3 成分信号を座標回転 し、P 波が振動する P 軸方向と S 波の分散が大きい SI 軸方向の信号をケプストラム解析する。さらに、第1の S 波の前の信号を 0 に置き換えた信号を作成し、それの ケプストラムも解析する。これらの波形の大きさとそれ ぞれのケプストラムにみられるピークの高さを比較すると、P波とS波に対応するピークを特定でき、そのケフレンシから到達時間差を決定できる。このケプストラム解析による近接型AE ダブレットの到達時間差の検出精度は、サンプリング周波数5000 HzのAE 信号において0.6 ms であった。

本論文では、ソルツ HDR 実験フィールドで 1993 年に 行われた水圧破砕実験で観測した AE 波形について、近接型 AE ダブレットを調べた。そして、実際の近接型 AE ダブレットの解析を行い、ケプストラムを用いた到達時間差の検出能力について検討した。今後、本論文で述べた手法により、近接型 AE ダブレットの AE 源の相対座標を標定する予定である。そして、 同フィールドで観測した従来の AE ダブレット/マルチプレットの AE 源の相対座標の分布と近接型 AE ダブレットのそれを比較・解析する。この解析により、地下き裂の微細な構造および動的な挙動の特徴を検討する予定である。

謝辞

本研究は、NEDO 国際共同研究 MTC/MURPHY プロジェクトおよび文部科学省科学研究費補助金「近接型 AE ダブレット解析による地下き裂の動きの推定法(課題番号 17560719)」により実施された。関係各位に感謝する。また、2 名の匿名の査読者には本論文について有意義な助言をいただきました。ここに記して感謝の意を表します。

引用文献

Ito, A. (1985) High resolution relative hypocenters of similar earthquakes by cross-spectral analysis method, *J. Phys. Earth*, 33, 279-294.

Ito, A. (1990) Earthquake swarm activity revealed from high-resolution relative hypocenters - clustering of microearthquakes, *Tectonophysics*, 175, 47-66.

Jupe, A., Jones, R. H., Willis-Richards, J., Dyer B., Nicholls, J., and Jacques, P. (1994) Report on HDR Phase 4 - Soultz Experimental Programme 1993/1994, CSM Associates Ltd., IR02-12.

城戸健一 (1985) ディジタル信号処理入門, 丸善, 223p.

Montalbetti, J.F. and Kanasewich, E.R. (1970) Enhancement of teleseismic body pahses with a polarization filter, *Geophys. J. R. astr. Soc.*, **21**, 119-129.

Moriya, H., Nakazato, K., Niitsuma, H., and Baria, R. (2002) Detailed fracture system of the Soultz-sous-Forêts HDR field evaluated using microseismic multiplet analysis, *Pure Appl. Geophys.*, **159**, 517-541. ê

Moriya, H., Niitsuma, H., and Baria, R. (2003) Multiplet-clustering

- analysis for estimation of fine detail structures in seismic cloud, *Bull. Seism. Soc. Am.*, **93**, 1606-1620.
- 新妻弘明 (1997) AE・微小地震解析による地熱貯留 層キャラクタリゼーション, 資源と素材, 113, 301-307.
- Poupinet, G, Ellsworth, W. L., and Frechet, J. (1984) Monitoring velocity variations in the crust using earthquake doublets: An application to the Calaveras Fault, California, *J. Geophys. Res.* 89, 5719-5731.
- Poupinet, G, Ratdomopurbo, A., and Coutant, O. (1996) On the use of earthquake multiplets to study fractures and the temporal evolution of an active volcano, *Ann. Geofis.*, **39**, 253-264.
- Rubin, A. M., Gillard, D., and J. Got (1999) Streaks of

- microearthquakes along creeping faults, Nature, 400, 635-641.
- Rutledge, J. T., Phillips, W. S., and Mayerhofer, M. J. (2004) Faulting induced by forced fluid injection and fluid flow forced by faulting: An interpretation of hydraulic-fracture microseismicity, Carthage Cotton Valley gas field, Texas, *Bull. Seism. Soc. Am.*, 94, 1817-1830.
- 宇津徳治(2001)地震学 第 3 版, 共立出版, 376p.
- Yamawaki, T., Nishimura, T., and Hamaguchi, H. (2004) Temporal change of seismic structure around Iwate volcano inferred from waveform correlation analysis of similar earthquakes, *Geophys. Res. Lett.*, 31, L24616, doi:10.1029/2004GL021103.