2018 年北海道胆振東部地震の初期の破壊過程 Onset time and location of the main rupture of the 2018 Hokkaido Eastern Iburi, Japan, earthquake

小割啓史 (Hirofumi KOWARI)* 小松正直 (Masanao KOMATSU)** 竹中博士 (Hiroshi TAKENAKA)***

Abstract

The rupture process at the beginning stage of the 2018 Hokkaido Eastern Iburi, Japan, earthquake (M_1 6.7) is investigated by analyzing P-wave records from local strong-motion stations. The records show about 3 s of small amplitude arrival (so-called "initial rupture phase") followed by the onset of the main energy release ("main rupture phase"). In this paper we address the issue: where the seismic energy release corresponding to the main rupture phase started at the primary stage of the main rupture, by locating the main rupture onset position. For this aim we applied the 2D and the 3D search methods to estimate the relative location of the onset of the main rupture with respect to the hypocenter, and the time difference between them. The 2D method assumes a plausible initial fault plane and locates the main rupture plane. The 3D method we employed each of the nodal planes of the first-motion focal mechanism as the initial rupture plane. The 3D method was able to give a better solution than the 2D one. It suggests that the main rupture initiation point might not be on the same fault plane as the hypocenter is. The solution shows that the main rupture onset point is 5.8 km southward and 2.5 km upward from the hypocenter, with the rupture time of 3.3 s from the origin time. It is consistent with the previous studies on the relationship between the magnitude and the initial rupture duration.

Keywords: 2018 Hokkaido Eastern Iburi earthquake, fault plane, initial rupture, strong motion

1. はじめに

2018年9月6日3時7分59.33秒(JST)に北海 道厚真町,むかわ町を震源とする北海道胆振東部 地震が発生した(気象庁一元化震源:42.691°N, 142.007°E,深さ37.0km,*M*_J6.7). 震度7に相当す る地震動が観測された気象庁の厚真町鹿沼観測点 (震央から南西方向),防災科学技術研究所強震観 測網 KiK-net の追分観測点(安平町,震央から北西 方向)の2 地点とそれらの周辺で高震度域が確認 された(図1a).余震の震央分布(図1b)は線状に 分布しておらず,屈曲している(例えば,Katsumata *et al.*,2019). 次に,この地震の発震機構解に着目す る(表1,図2). P 波の初動極性分布から気象庁が 推定した初動発震機構解(図2a),長周期波形のフ ィッティングを基に防災科学技術研究所の広帯域 地震観測網(F-net)と気象庁がそれぞれ推定した CMT 解(図2b, c,いずれもMw6.6),SAR(だい ち2号)および GNSS で観測された地殻変動を基 に小林・他(2019b)が推定した断層面解(図2d, Mw6.56)を比較すると,初動発震機構解とその他で 様相が異なる.これから,初期破壊を起こした断層 面(以下,初期破壊面という)と主破壊を起こした 断層面(以下,主断層面という)がそれぞれ異なる メカニズムを持つ別の断層面であり,震源断層が

^{*} 岡山大学大学院自然科学研究科(現所属:株式会社阪神コンサルタンツ), 〒700-8530 岡山市北区津島中三丁目 1-1 Department of Earth Sciences, Okayama University, Okayama 700-8530, Japan. (Present affiliation: Hanshin Consultants Co., Ltd.)

^{**} 岡山大学大学院自然科学研究科, 〒700-8530 岡山市北区津島中三丁目 1-1 Department of Earth Sciences, Okayama University, Okayama 700-8530, Japan.

^{***} 岡山大学学術研究院自然科学学域, 〒700-8530 岡山市北区津島中三丁目 1-1 Department of Earth Sciences, Okayama University, Okayama 700-8530, Japan.



図1 (a) 計測震度の分布. 白色の星印は本震の震央, 白色, 黒色の三角はそれぞれ震度 7, 6 強に相当する 地震動を観測した震度観測点の位置を表す. 等値線は 0.5 おきに引き, 背景色はカラースケールに対応する. 中央の枠は(b)の描画範囲を表す. (b) 本震から 24 時間以内に発生した余震の震央(気象庁ー元化震源)分 布. 丸が余震の震央を示し, その大きさはマグニチュードに対応する. 赤色の領域は土砂崩れが発生した場所 (喜多, 2018)を表す. 点線は震央距離 10 km ごとに引いた.

入 1. 尤辰 饭 牌胜					
			Strike	Dip	Rake
(a)	JMA初動発震機構解	Fault1	286°	48°	37°
		Fault2	169°	64°	132°
(b)	F-net CMT	Fault plane	349°	65°	107°
		Auxiliary plane	134°	30°	59°
(c)	JMA CMT	Fault plane	344°	63°	99°
		Auxiliary plane	145°	29°	73°
(d)	小林・他(2019b)	Fault plane	358°	74°	113°

表1. 発震機構解



図 2 発震機構解.黒色,白色の点はそれぞれ P 軸,T軸を示す.(a)気象庁の決定した初動発震 機構解.節面の色は表1と対応する.(b)防災科 学技術研究所広帯域地震観測網(F-net)が推定し た CMT 解.(c)気象庁が推定した CMT 解.(d) 小林・他(2019b)が推定した断層面解.(b),(c), (d)の実線,点線の節面はそれぞれ断層面,補助 面を表す.



図3 上下動の加速度波形(左)とそれを積分した速度波形(右)の例.灰色の線(P),赤色の線(P))がそれぞれ初期破壊相,主破壊相の読み取った到着時刻を示す.ただし,横軸は初期破壊相の到着時刻を時刻0としている.波形左上の数値は表示区間内での最大振幅の値(絶対値),右端の数値は観測点ごとの震央距離(Δ)と震央から見た方位角(Φ)を表す.

複数枚の断層面によって構成されていることが示 唆される(例えば, Kobayashi et al., 2019a).小林・ 他(2019b)の断層面解は,その推定手法から断層 面と補助面が一意に定まり,主断層面は東傾斜の 面である.防災科学技術研究所と気象庁の CMT 解 のうち東傾斜の節面は,小林・他(2019b)の断層 面と良い一致を示していることから,CMT 解の東 傾斜の節面が断層面,南西傾斜の節面が補助面に 対応すると考えられる.

北海道胆振東部地震の波形記録には、初期破壊 の開始に伴って生じた P 波の相(以下,初期破壊 相といい, 記号 P で表す)の到達から3秒程度後 に,主要なエネルギー放出(以下,主破壊という) による振幅のやや大きい P 波の相(以下,主破壊 相といい, 記号 P'で表す) が確認できるという特 徴がある.図3にその例を示す.図3の左の図はオ リジナルの加速度波形記録,右の図は格子型積分 フィルタ(木下, 1986)を使用して積分した速度波 形記録である. 初期破壊相と主破壊相の出現は, 初 期破壊が伝播する中で主破壊開始点に達し、主破 壊がトリガーされることによって生じる現象と考 えられ,現在までにしばしば観測されてきた. 例え ば、1984 年長野県西部地震(Umeda, 1990, 梅田・ 伊藤, 1998); 1989年ロマ・プリータ地震(Wald et al., 1991); 1992 年ランダース地震 (Abercrombie and Mori, 1994); 2005 年福岡県西方沖地震 (Takenaka *et al.*, 2006,山口・他,2007); 2008 年新潟県中越沖 地震 (Takenaka *et al.*, 2009) などがある.このうち, Takenaka *et al.* (2006)は,2005 年福岡県西方沖地震 の強震波形で *P* 波の初期破壊相と主破壊相を同定 し,2 つの相の到着時刻の差から初期破壊開始点と 主破壊開始点の相対位置関係を震源や速度構造の 不確かさに対してロバストに推定する新たな手法 を提案した.

本研究では,北海道胆振東部地震の本震に Takenaka et al. (2006)の手法を適用して,初期破壊と 主破壊の開始点の相対位置関係と破壊時刻の差を 推定し,この地震の複雑な破壊過程を紐解く一助 とすることを目的とする.

2. データ

防災科学技術研究所の強震観測網 K-NET, KiKnet (防災科学技術研究所, 2019)のうち,直達波の 射出角(鉛直下向きから測る)が90°以上の観測点 の記録を使用する. 震源の深さ 37 km における射 出角90°に相当する震央距離は,JMA2001(上野・ 他,2002)の射出角表から約97.6 km であるため, 震央距離90 km 未満に位置する観測点を候補とし た.これらのうち,P 波の初期破壊相,主破壊相と, 初期破壊によるS 波の立ち上がり時刻の読み取り



図 4 波形データを使用した観測点の分布.上 三角が K-NET,下三角が KiK-net を表し,色は 重みw_iに対応する.白色の星印は本震の震央位 置,点線は震央距離 90 km を表す.



図 5 読み取った(a) 初期破壊相と(b) 主破 壊相の押し引き分布. 背景のメカニズムはそれ ぞれ気象庁が決定した初動発震機構解(表 1a, 図 2a), 防災科学技術研究所広帯域地震観測網 (F-net)が推定した CMT 解(表 1b, 図 2b)で ある.



52



図 7 解析に用いるパラメータ (Takenaka *et al.*, 2006 による).

を目視で行った.これら全ての時刻を読み取るこ とができ, P 波の初期破壊相と主破壊相の初動極性 がそれぞれ初動発震機構解(表 1a, 図 2a), F-net の CMT 解(表 1b, 図 2b)と整合することが確認でき た計 45 点(K-NET: 28 点, KiK-net: 17 点; 図 4, 図 5)のデータを解析に使用した.速度波形の上下 動成分と読み取った初期破壊相,主破壊相の立ち 上がりを図 6a に示す.初期破壊相と主破壊相の到 着時刻の差には震源距離との相関は無いが(図 6b), 明瞭な方位依存性があることが認められ,その最 小値は方位角 190°付近にある(図 6a).

3. 手法

初期破壊開始点(S)と主破壊開始点(S')の相 対位置関係を推定する解析は、Takenaka et al. (2006) の手法に従う.この手法は仮想的な断層面と観測 点における P 波の到着時刻のみを扱うため、地下 構造の不均質性に対してロバストである.以下に 詳細な解析手法を述べる.図7のように仮定した 断層面(走向Φ_s, 傾斜δ)上にξ₁-ξ₂軸(ξ₁は走向方 向, **ξ**₂は up-dip 方向を正とする)を設定し, 原点を 初期破壊開始点 S(0,0)とする. 主破壊開始点 S'(ξ₁, ξ_2)の原点からの距離を $l = \sqrt{\xi_1^2 + \xi_2^2}, \xi_1$ 軸とベクト $\mu \overline{SS'}$ のなす角を $\alpha = \arctan(\xi_2/\xi_1)$ と表す. ここで, 本研究において点 S は気象庁一元化震源の位置と する(以下,単に震源と言えば初期破壊開始点Sを 示す). このとき, 点 S と点 S'から観測点までの波 線の射出角が同じであると仮定すると、初期破壊 相と主破壊相の到着時刻差T_{P'-P}は,

$$T_{P'-P} = l\left(\frac{1}{v_r} - \frac{1}{v_P}\cos\Psi\right) = \tau - \frac{l}{v_P}\cos\Psi,$$

$$\cos\Psi = \sin i_{\xi}\cos(\Phi - \Phi_s)\cos\alpha$$

$$-[\sin i_{\xi}\sin(\Phi - \Phi_s)\cos\delta$$

$$+\cos i_{\xi}\sin\delta]\sin\alpha,$$
(1)

である. ここで, V_rは平均破壊速度, V_Pは震源域の P 波速度, τは破壊が震源から主破壊開始点に至る までの時間(以下,初期破壊継続時間という), i_ξは 震源から観測点を結ぶ波線の射出角, Φは震源から 見た観測点の方位角である. 震源域の P 波速度は, JMA2001(上野・他,2002)の速度構造より V_P =7.326 km/s とした. このとき,初期破壊継続時間τと主破 壊開始点 S'の位置についてグリッドサーチを行い, 平方残差の重み付き平均:

$$\varepsilon^{2} = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} w_{i} \left[\left(T_{P'-P}^{O} \right) - \left(T_{P'-P}^{C} \right) \right]^{2}$$
(2)

が最小となるときの S'(以下,この点を初期破壊 継続時間 τ と併せて最適解という)が主破壊開始点 である.ここで,Nは観測点の数(本研究ではN = 45), w_i はi番目の観測点における重み, $T^{O}_{P'-P}$, $T^{C}_{P'-P}$ はそれぞれ初期破壊相と主破壊相の到着時刻差 $T_{P'-P}$ の観測値と式(1)によって得た理論値である. 重み w_i は,観測点方位の偏りの影響を軽減するた めに,震源から見た各観測点の方位角の分布を基 に定量的に重みを与える Jakka *et al.* (2010)の式:

$$w_{i} = \sum_{j=1}^{N} \frac{\Phi_{ji}}{\sum_{k=1}^{N} \Phi_{jk}}$$
(3)

を採用した.ここで、 Φ_{ji} は震源とj番目、j+1番目 の観測点を結ぶ 2本の線分の二等分線と震源とi番 目の観測点を結ぶ線分とのなす角 ($\leq 180^{\circ}$)である. ξ_1 、 ξ_2 は余震の震源分布(図1)の空間的広がりか ら、 $-15 \text{ km} \leq \xi_1 \leq 15 \text{ km}$ 、 $-10 \text{ km} \leq \xi_2 \leq 10 \text{ km}$ の 範囲を設定し、0.1 kmおきに探索を行った.ただし、 グリッドサーチでは直接初期破壊継続時間 τ では なく、平均破壊速度 V_r を1.0 km/s $\leq V_r \leq 3.0 \text{ km/s}$ の 範囲で0.05 km/sおきに探索することで計算を行った.

小割啓史・	小松正	直・⁄	竹中	博士
-------	-----	-----	----	----

	ξ_1 - ξ_2 Plane	Relative position	Absolute position	
(a) Fault1	$\xi_1 = -0.5 \; { m km}$	N = -4.77 km	Latitude = 42.648 °N	
	$\xi_2 = 7.2$ km	E~=~-0.85~km	Longitude = 141.997 °E	
		U = 5.35 km	Depth = 31.6 km	
(b) Fault2	$\xi_1 = 5.6 \text{ km}$	N = -5.56 km	Latitude = 42.641 °N	
	ξ_2 = -0.7 km	E = 0.77 km	Longitude = 142.017 °E	
		U = -0.63 km	Depth = 37.6 km	
(c) 3D	$\xi_1 = 5.8$ km	N = -5.76 km	Latitude = 42.639 °N	
	ξ_2 = 2.5 km	E = -0.71 km	Longitude = 141.999 °E	
		U = 2.50 km	Depth = 34.5 km	

表 2. 最適な主破壊開始点の位置

N, E, U は初期破壊開始点を原点としたときの主破壊開始点の北, 東, 鉛直上 向き方向の座標(距離).

4. 結果

まず,ごく初期の破壊は初期破壊面上を伝播し, 初期破壊面上に主破壊開始点が位置するという仮 定の下で,初動発震機構解の2つの節面のそれぞ れを初期破壊面に選んで,二次元探索を行った.そ して,次に断層面を仮定しない三次元探索を行っ た.以下にそれらの結果を示す.

4.1. 初動発震機構解の断層面上における二次元探 索

初動発震機構解(表 1a, 図 2a)の2つの節面を それぞれ初期破壊面と仮定した場合の結果を表 2a, bと図8に示す.Fault1(北傾斜面)を初期破壊面 としたときの最適解は、 $\xi_1 = -0.5$ km, $\xi_2 = 7.2$ km (l = 7.7 km, $\alpha = 94^\circ$), $\tau = 3.5$ s($V_r = 2.05$ km/s) であり、このとき $\epsilon = 0.14$ sであった(図 8a, c). 一 方,Fault2(西傾斜面)を仮定したときの最適解は、 $\xi_1 = 5.6$ km, $\xi_2 = -0.7$ km(l = 5.6 km, $\alpha = -7^\circ$), $\tau = 3.1$ s($V_r = 1.80$ km/s)であり、このとき $\epsilon =$ 0.17 sであった(図 8b, c).残差分布が震源を中心 とする円弧状になっていることから、本手法は特 に相対距離lの推定における感度が高いと考えられ る.

二次元探索の結果を三次元的に把握するために、 それぞれの節面(断層面),残差のコンター,最適 解の位置を重ねて描いたのが図 8d である.いずれ の場合も初期破壊開始点 S から見て南方向に最適 解が求まることが共通しており,初期破壊相と主 破壊相の到着時刻差が南方で最小値をとることと 整合する(図 6a).

式(1)より*T^c_{p'-p}*はcosΨの一次関数として表され るため、各データ*T^o_{p'-p}*をそこに重ねてプロットす ることで残差の分布を視覚的に把握できる(図 8e, f).ただし、プロットの到着時刻差に重みは考慮し ていない.最適解における残差の最小値は、Fault 2 を仮定した場合と比較して Fault 1 を仮定した場合 の方が若干小さいものの、ばらつき度合の優劣は 判断し難い.初期破壊継続時間と残差のプロット (図 8c)を参照しても同様である.両節面を仮定 した場合で結果の優劣が判断し難いことから、主 破壊開始点が初期破壊面上にあるという仮定が適 切でない可能性も考えられる.そこで、次に断層面 の設定に囚われない三次元探索を行った.

4.2. 三次元探索

以下の手順で三次元探索を実施した.二次元探 索において仮定した断層面の傾斜角を $\delta = 90^{\circ}$ (す なわち鉛直面)に固定し,その面上の主破壊開始点 の位置(ξ_1, ξ_2)に加えて,走向 Φ_s も同時にグリッド サーチする.これは,円筒座標($r = \xi_1, \theta = \Phi_s$, $z = \xi_2$)で表される点を主破壊開始点の候補点とし て三次元探索を行うことに相当する.主破壊開始



図8 初動発震機構解の2つの節面上における二次元探索の結果. Fault 1(北傾斜面)について,(a) 仮定した断層面上における初期破壊開始点S(白色の星印)と最適な主破壊開始点S'(緑色の星印) の位置と残差の分布.等値線は0.4以下0.1ごとに引いた.色は右端のスケールに対応し,暖色ほど残 差が小さい.(b)Fault2(西傾斜面,青色の星印)について(a)と同じ.(c)最適解における初期破壊 継続時間と残差のプロット.緑色,青色の線はそれぞれFault1,Fault2のグリッドサーチの結果.(d) それぞれの最適解の位置と断層面の三次元的な位置関係.緑色,青色のグリッドを施した断層面がそ れぞれFault1,Fault2であり,メッシュはξ1軸,ξ2軸と平行に2kmおきに引いた.星印の色は(a), (b)と同じ.(e)Fault1(北傾斜面)について,最適解における初期破壊相と主破壊相の到着時刻差 の理論値(実線)と観測値(四角)の分布.(f)Fault2(西傾斜面)について(e)と同じ.



図9 三次元探索の結果.(a)初期破壊開始点(S, 白色の星印)と最適な主破壊開始点(S', 赤色の星印)の 相対位置および残差の等値面,(b)残差の鉛直断面図,(c)震源より2.5 km 上における水平断面図.(a)の 青色の面は初期破壊開始点と主破壊開始点が共に位置する鉛直面であり,(b)の一部である.(a)の等値面 と,(b),(c)の等値線は0.4 以下0.1 おきに示した.点線 AB および灰色の丸は(a),(b),(c)で共通.(d) と(e)の見方は,それぞれ図 8c と図 8e, f と同じ.



点の位置の探索範囲は、円柱空間 $0 \text{ km} < \xi_1 \leq 15 \text{ km}, 0^\circ \leq \Phi_s < 360^\circ, -10 \text{ km} \leq \xi_2 \leq 10 \text{ km}$ とし、 それぞれ $0.1 \text{ km}, 1^\circ, 0.1 \text{ km}$ おきに探索を行った. なお、平均破壊速度 V_r の探索範囲は二次元探索と同 じとした.

最適解(表 2c, 図 9)は, $\Phi_s = 187^\circ$, $\xi_1 = 5.8$ km, $\xi_2 = 2.5$ km (l = 6.3 km, $\alpha = 23^\circ$), $\tau = 3.3$ s ($V_r = 1.90$ km/s)で, このとき $\varepsilon = 0.069$ sであった(図 9a, b, c, d). Φ_s の値は初期破壊相と主破壊相の到着時 刻差が190°付近で最小値をとること(図 6a)と完 全に整合している. 残差は球冠状に分布しており, 前節と同様に相対距離lの推定感度が高いことが分 かる. また, その形状は方位角方向に狭く,仰角方 向に広いことから,方位方向の感度は鉛直方向よ り相対的に高いと考えられる. 二次元探索の場合 (図 8e, f)と比較して,初期破壊継続時間 τ の推定 感度が高く(図 9d), cos Ψ $\geq T_{p'-p}$ のプロットのば らつきも明瞭に小さい (図 9e).

図 10 に破壊開始点 (S) と三次元探索における最 適な主破壊開始点(S')を余震の震源分布と共に地 図上およびその鉛直断面上に示す. 主破壊開始点 は、震度7を記録した気象庁の厚真町鹿沼観測点 が位置する南西の高震度域の方向かつ余震分布の 南北断面における空白域の縁部に位置している. この余震の空白域は主要な地震滑りを引き起こし た原因とされるアスペリティ領域とされており (例えば, Zang et al., 2019), 三次元探索の最適解 の位置はこのアスペリティの破壊が開始した点に 対応すると考えられる.ただし,4.1節の結果から, 三次元探索の最適解の位置あるいはその近傍の残 差が特に小さい領域(図 9a, b, c の暖色領域)が初 動発震機構解の節面上に位置するとは考え難いの で、少なくとも初期の破壊は初動発震機構解の断 層面に沿って広がって, 主断層面に達した後に主

ひ					
	Initial rupture	Main rupture	difference		
Origin time	03:07:59.134	03:08:02.448	3.31 s		
Latitude	42.678 °N	42.627 °N	N = -5.66 km		
Longitude	141.985 °E	141.977 °E	E = -0.70 km		
Depth	38.5 km	35.2 km	U = 3.32 km		

表 3. 震源決定の結果

N, E, U は初期破壊開始点を原点としたときの主破壊開始点の北, 東, 鉛直上 向き方向の座標(距離). これらの値は表 2c の値とほぼ一致している.



断層面上を伝播して主破壊開始点に至ったと考え られる.

5. 議論

5.1. 絶対震源決定結果との比較

山口・他(2007)は2005年福岡県西方沖地震の 波形記録から初期破壊相と主破壊相のそれぞれの 到着時刻を読み取り,推定した相対震源決定の検 証として絶対震源決定の結果を示した.本研究も 読み取った初期破壊相,主破壊相の到着時刻を用 いて,プログラム HYPOMH (Hirata and Matsu'ura, 1987)による絶対震源決定をそれぞれ実施し,三次 元探索における最適解の妥当性を検証した.この とき,初期破壊相,主破壊相の到着時刻から決定し た震源位置がそれぞれ初期破壊開始点と主破壊開 始点に,両者の発震時の差が初期破壊継続時間に



図 12 地震の規模と初期破壊継続時間との関係.本研究の三次元探索の結果を 赤色の星印で示した.水色,紫色の四角はそれぞれ Takenaka *et al.* (2006)が推定 した 2005 年福岡県西方沖地震, Takenaka *et al.* (2009)が推定した 2008 年新潟県 中越沖地震の初期破壊継続時間.丸,三角はそれぞれ Umeda (1990)と梅田・伊藤 (1998), Beroza and Ellsworth (1996)の初期破壊継続時間である.実線,破線はそ れぞれ梅田・伊藤 (1998), Beroza and Ellsworth (1996)の回帰直線を表す.

相当する.絶対震源決定の計算において,地下構造 はJMA2001(上野・他,2002)の一次元速度構造モ デルの P 波速度を深さ3kmごとに間引き,折れ線 で近似したものを用いた.初期破壊点と主破壊点 の両方の絶対震源決定でともに,震源の初期値は 気象庁一元化震源の位置とし,到着時刻データの 数を揃えるために S 波の到着時刻は使用しなかっ た.

絶対震源決定によって得られた初期破壊開始点 と主破壊開始点の位置および発震時と初期破壊継 続時間を表3に,それらの位置を三次元探索の最 適解の位置と共に地図上およびその鉛直断面上に プロットしたものを図11に示す.三次元探索の最 適解(表2c,初期破壊継続時間3.3秒)と比較する と,相対位置関係と初期破壊継続時間共にほぼ等 しい結果が得られた.このことは,三次元探索で得 られた結果の信頼性が高いことを示していると考 えられる.

5.2. 初期破壊継続時間と地震規模の関係

Umeda (1990), 梅田・伊藤 (1998) は地震の規模 と初期破壊継続時間の関係を調べ, これらに相関 があることから, 気象庁マグニチュード (*M*_J) と初 期破壊継続時間 (τ) の回帰式:

 $\log \tau = 0.55 M_J - 3.4$ (4) を示した.この式によると、北海道胆振東部地震の 本震と同程度の規模の地震 (M_J 6.7) における初期 破壊継続時間は $\tau \approx 1.9$ sである.また、Beroza and Ellsworth (1996)は観測した広帯域の地震波形の初 動部に着目して、moment rate 波形から初期破壊相 を調べた.ここで、これらの結果と本研究の三次元 探索における最適解の初期破壊継続時間との比較 を行う.

図 12 に本研究の三次元探索における最適解の初 期破壊継続時間($\tau = 3.3 s$)と共に Umeda (1990), Beroza and Ellsworth (1996),梅田・伊藤(1998)の データと,それぞれの回帰直線をプロットした.さ



図 13 (a) 主断層面における残差分布と, Fault 1 (北傾斜面), Fault 2 (西傾斜面) との交線. 中心(赤 色の星印)は主破壊開始点で,緑色,青色の線はそれぞれ Fault 1, Fault 2 との交線を表す. 灰色の星印 は初期破壊開始点を主断層面上に投影した位置. (b) Fault 1 (緑色の面)と主断層面(赤色の面)の3次 元空間的な位置関係. 黒色の線は両者の交線である. 初期破壊開始点(白色の星印)を原点とし,赤色 の星印は主破壊開始点を表す. (c) Fault 2 (青色の面)について(b)と同じ.

らに、本研究と同様の方法を用いて Takenaka et al. (2006)が推定した 2005 年福岡県西方沖地震 (M_I 7.0), Takenaka et al. (2009)が推定した 2008 年 新潟県中越沖地震(M₁6.8)の初期破壊継続時間も プロットした. ここで, Beroza and Ellsworth (1996) の同定はモーメントマグニチュード(Mw)と初期 破壊継続時間の関係であり、その他は気象庁マグ ニチュード(M_I)と初期破壊継続時間の関係である. これらを同時にプロットするために、地震モーメ ントとモーメントマグニチュードの関係を示した Kanamori (1977)の式と、地震モーメントと気象庁マ グニチュードの関係を示した武村(1990)の式を用 いて換算した. 三次元探索の最適解における初期 破壊継続時間(τ = 3.3 s)は梅田・伊藤(1998)の 回帰式と彼らのデータのばらつきの範囲内で整合 的である. それに比べて, Beroza and Ellsworth (1996) の回帰式とはやや大きくずれている. この原因と して,彼らの初期破壊相の定義と本研究の定義が 必ずしも一致していない可能性が考えられる.

5.3. 初期の破壊過程

以上の結果を踏まえて北海道胆振東部地震本震の初期の破壊過程のシナリオについて考察する. まず前提として、初期破壊面と主断層面の少なく とも2つの断層面が震源断層として寄与すると仮 定する.このとき、初期破壊面は初動発震機構解 (表 la,図 2a)のいずれかの節面、主断層面は三 次元探索の最適解の位置を通る東傾斜の面である. 主断層面の断層パラメータを F-net の CMT 解(表 lb,図 2b)の東傾斜面と仮定し、初動発震機構解 の2つの節面との位置関係を図 13に示す.ただし、 図 13b, c は単に空間的な位置関係を示したもので あり、断層面の大きさ等は考慮していない.

いま, Fault 1 と Fault 2 のいずれが初期破壊面だ としても,その面上を伝播した破壊がその延長に 位置する主断層面との交線を経て主断層面に乗り 移り,主破壊に至るシナリオが考えられる(図 13). いずれの場合においても,初期破壊開始点から主 断層面との交線までの最短距離は 1 km 程度と非常 に近く,初期破壊が初期破壊面から主断層面に乗 り移ったタイミングは比較的早い段階であると推 測される.初期破壊が主断層面に乗り移った後,主 断層面上を進展した破壊が,発震時から3.3 秒後に 主破壊開始点(表2c,図10)に達した.これ以降 の主破壊がアスペリティの破壊に対応すると考え られる.

北海道胆振東部地震本震では波形を用いたすべ りインバージョンが実施されている(例えば, Kobayashi et al., 2019a, Kubo et al., 2020). Kobayashi et al. (2019a)は再決定した余震の分布を基に、東傾 斜の断層面とその下端で西傾斜の小断層面の上端 が接続するような震源断層モデルならびに寄与が 大きい東傾斜の断層面のみを仮定したモデルで計 算を行った.このうち,前者のモデルは主断層面と Fault 2(西傾斜面)を仮定した場合に似ているが、 西傾斜面が東傾斜面の下盤内に位置する点が本研 究の結果と異なる. Kubo et al. (2020)は余震活動分 布と F-net のモーメント・テンソル逆解析の結果を 参考に走向角を変化させた曲面断層面モデルを仮 定した.これらの結果は、発震の6~8秒後の時点 で震央から西方向におよそ5km 地点の直下(断層 面上では震源から地上方向におよそ 20 km) にすべ り量が最も大きい領域が位置することを示してい る. 三次元探索で推定した主破壊開始点がアスペ リティの破壊開始点であるとすると、すべり量の 特に大きい破壊がこの点から北西方向かつ地表方 向に進展して生じたディレクティビティ効果が、 土砂崩れが発生した地域(図 1b)を含む震央から 北西の高震度域の形成に寄与した可能性がある.

北海道胆振東部地震が発生した地域は日高衝突 帯に位置するために下部地殻が厚い異常領域が分 布し,地下構造が複雑であると報告されている(例 えば,Kita et al.,2012,Kita,2019).このことから, 地下構造に対してロバストな推定手法を用いるこ とが望ましい.直達 S 波到達前まで(本研究のデー タセットでは発震から 10.97 秒)のデータしか使用 できない制約があるものの,Takenaka et al.(2009)の ソースイメージングの手法で初期の放射強度を可 視化することが有効かもしれない. さらに, 高精度 の *S* 波走時情報を利用できる場合は, Oshima *et al.* (2022)のバックプロジェクション法によって*S*波部 分を用いて破壊過程全体をイメージングすること が出来るかもしれない.

6. 結論

北海道胆振東部地震の波形記録には初期破壊相 の到達から数秒後に, 主破壊相が確認できる. 本研 究では,初期破壊相と主破壊相の到着時刻差から 初期破壊と主破壊の開始点の相対位置関係と開始 時刻の差を推定した.まず,初動発震機構解の2つ の節面をそれぞれ初期破壊面と仮定した二次元探 索を実施したところ,いずれの場合でも最適解は 南に位置した.次に,三次元探索を行った結果,主 破壊開始点の最適な位置は、初期破壊開始点から 方位角 187°の方向に 5.8 km, 鉛直上方向に 2.5 km の点(震源からの距離 6.3 km)と求まった.この点 の破壊時刻は発震時から 3.3 秒後であった. 残差分 布は球冠状であり,本研究で用いた手法は初期破 壊開始点と主破壊開始点の相対距離と方位角方向 の推定感度が高かった. 初期破壊相と主破壊相の それぞれ到着時刻を独立に用いて絶対震源決定を 行った結果は、両者の相対位置関係と発震時刻の 差が三次元探索の結果を支持した.また,地震のマ グニチュードに対する求まった初期破壊継続時間 は梅田・伊藤(1998)の経験式と整合的であった. 最後に本研究で推定した結果を踏まえて、

震源断 層の断層面について議論し、この地震の初期の破 壊のシナリオについて考察した.

謝辞

渡邉禎貢氏には原稿を査読して頂き,本論文の 改善に役立つ有益なコメントを頂戴しました.また,大島光貴博士には初期破壊継続時間と地震の 規模について貴重なコメントをいただきました. 本研究では,防災科学技術研究所の強震観測網(K-NET, KiK-net)の強震波形記録を使用しました.作 図には GMT (Wessel and Smith, 1998, Wessel *et al.*, 2019), Plotly (Plotly Technologies Inc., 2015) を使用 しました.

引用文献

Abercrombie, R., J. Mori, 1994, Local observations of the onset of a large earthquake, 28 June 1992 Landers, California, Bull. Seism. Soc. Am., 84, 725–734.

https://doi.org/10.1785/BSSA0840030725

- Beroza, G. C., W. L. Ellsworth, 1996, Properties of the seismic nucleation phase, Tectonophys., 261, 209–227. https://doi.org/10.1016/0040-1951(96)00067-4
- 防災科学技術研究所, 2019, NIED K-NET, KiK-net. https://doi.org/10.17598/NIED.0004
- Hirata, N., M. Matsu'ura, 1987, Maximum-likelihood estimation of hypocenter with origin time eliminated using nonlinear inversion technique, Phys. Earth Planet. Inter., 47, 50–61. https://doi.org/10.1016/0031-9201(87)90066-5
- Jakka, R. S., E. S. Cochran, J. F. Lawrence, 2010, Earthquake source characterization by the isochrone back projection method using near-source ground motions, Geophysical Journal International, 182, 2, 1058–1072.

https://doi.org/10.1111/j.1365-246X.2010.04670.x

Kanamori, H., 1977, The energy release in great earthquakes, J Geophys Res, **82**, 20, 2981–2987.

https://doi.org/10.1029/JB082i020p02981

Katsumata, K., M. Ichiyanagi, M. Ohzono, H. Aoyama, R. Tanaka, M. Takada, T. Yamaguchi, K. Okada, H. Takahashi, S. Sakai, S. Matsumoto, T. Okada, T. Matsuzawa, S. Hirano, T. Terakawa, S. Horikawa, M. Kosuga, H. Katao, Y. Iio, A. Nagaoka, N. Tsumura, T. Ueno, the Group for the Aftershock Observations of the 2018 Hokkaido Eastern Iburi Earthquake, 2019, The 2018 Hokkaido Eastern Iburi earthquake (M_{JMA}=6.7) was triggered by a strike-slip faulting in a stepover segment: insights from the aftershock distribution and the focal mechanism solution of the main shock, Earth Planets Space, **71**, 53.

https://doi.org/10.1186/s40623-019-1032-8

- 木下繁夫, 1986, 格子型積分フィルタの地震観測への応用, 地震, 2, **39**, 1-14. https://doi.org/10.4294/zisin1948.39.1 1
- 喜多耕一, 2018, 2018 北海道胆振東部地震による斜面崩壊データ, https://github.com/koukita/2018_09_06_atumatyou/
 (2023 年 2 月 22 日最終閲覧)
- Kita, S., 2019, Characteristics of relocated hypocenters of the 2018 M6.7 Hokkaido Eastern Iburi earthquake and its aftershocks with a three-dimensional seismic velocity structure, Earth Planets Space, **71**, 122.

https://doi.org/10.1186/s40623-019-1100-0

- Kita, S., A. Hasegawa, J. Nakajima, T. Okada, T. Matsuzawa, K. Katsumata, 2012, High-resolution seismic velocity structure beneath the Hokkaido corner, northern Japan: Arc-arc collision and origins of the 1970 M 6.7 Hidaka and 1982 M 7.1 Urakawa-oki earthquakes, J Geophys Res, **117**, B12301. https://doi.org/10.1029/2012JB009356
- Kobayashi, H., K. Koketsu, H. Miyake, 2019a, Rupture process of the 2018 Hokkaido Eastern Iburi earthquake derived from strong motion and geodetic data, Earth Planets Space, 71, 63. https://doi.org/10.1186/s40623-019-1041-7
- 小林知勝, 矢来博司, 山田晋也, 2019b, 平成 30 年北海道胆 振東部地震の震源断層モデル, 国土地理院時報, 132, 69-73.
- Kubo, H., A. Iwaki, W. Suzuki, S. Aoi, H. Sekiguchi, 2020, Estimation of the source process and forward simulation of long-period ground motion of the 2018 Hokkaido Eastern Iburi, Japan, earthquake, Earth Planets Space, 72, 20. https://doi.org/10.1186/s40623-020-1146-z
- Oshima, M., H. Takenaka, M. Matsubara, 2022, High-resolution fault-rupture imaging by combining a backprojection method with binarized MUSIC spectral image calculation, J Geophys Res, **127**, e2022JB024003.

https://doi.org/10.1029/2022JB024003

Plotly Technologies Inc., 2015, Collaborative data science.

武村雅之, 1990, 日本列島およびその周辺地域に起こる浅発 地震のマグニチュードと地震モーメントの関係, 地震, 2, 43, 2, 257-265.

https://doi.org/10.4294/zisin1948.43.2_257

- Takenaka, H., T. Nakamura, Y. Yamamoto, G. Toyokuni, H. Kawase, 2006, Precise location of the fault plane and the onset of the main rupture of the 2005 West Off Fukuoka Prefecture earthquake, Earth Planets Space, 58, 75–80. https://doi.org/10.1186/BF03351917
- Takenaka, H., Y. Yamamoto, H. Yamasaki, 2009, Rupture process at the beginning of the 2007 Chuetsu-oki, Niigata, Japan, earthquake, Earth Planets Space, 61, 279–283. https://doi.org/10.1186/BF03352908
- 上野寛, 畠山信一, 明田川保, 船崎淳, 浜田信生, 2002, 気象 庁の震源決定方法の改善―浅部速度構造と重み関数の 改良―, 験震時報, 65, 123–134.
- Umeda, Y., 1990, High-amplitude seismic waves radiated from the bright spot of an earthquake, Tectonophys., **175**, 81–92. https://doi.org/10.1016/0040-1951(90)90131-Q
- 梅田康弘, 伊藤潔, 1998, 不均質地殻内で成長する大地震予 知のためのモデル, 地震, 2, 50, 263-272.

https://doi.org/10.4294/zisin1948.50.appendix_263

Wald, D. J., D. V. Helmberger, T. H. Heaton, 1991, Rupture model of the 1989 Loma Prieta earthquake from the inversion of strong-motion and broadband teleseismic data, Bull. Seism. Soc. Am., 81, 1540–1572.

https://doi.org/10.1785/BSSA0810051540

- Wessel, P., and W. H. F. Smith, 1998, New, improved version of Generic Mapping Tools released, EOS Trans. AGU, 79, 47, 579. https://doi.org/10.1029/98EO00426
- Wessel, P., J. F. Luis, L. Uieda, R. Scharroo, F. Wobbe, W. H. F. Smith, D. Tian, 2019, The Generic Mapping Tools version 6, Geochemistry, Geophysics, Geosystems, 20, 11, 5556–5564. https://doi.org/10.1029/2019GC008515
- 山口慎司,川方裕則,安達俊仁,梅田康弘,2007,2005 年福 岡県西方沖地震の破壊初期段階の特徴,地震,2,59, 241-252. https://doi.org/10.4294/zisin.59.241
- Zang, C., S. Ni, Z. Shen, 2019, Rupture Directivity Analysis of the 2018 Hokkaido Eastern Iburi Earthquake and Its Seismotectonic Implication, Seismol. Res. Lett., 90, 6, 2121– 2131. https://doi.org/10.1785/0220190131