3.4.2 動的断層モデル構築と強震動シミュレーションの実施

(1) 業務の内容

(a) 業務題目 動的断層モデル構築と強震動シミュレーションの実施

(b) 担当者

所属機関	役職	氏名
独立行政法人産業技術総合研究所	主任研究員	吉見 雅行
独立行政法人産業技術総合研究所	主任研究員	堀川 晴央
独立行政法人産業技術総合研究所	研究員	竿本 英貴
独立行政法人産業技術総合研究所	特別研究員	林田 拓己
独立行政法人産業技術総合研究所	研究員	加瀬 祐子
国立大学法人京都大学防災研究所	准教授	関口 春子
国立大学法人京都大学防災研究所	教授	岩田 知孝
国立大学法人京都大学防災研究所	助教	浅野 公之

(c) 業務の目的

上町断層帯の断層形状、最新の各種探査結果、断層動的破壊計算手法、高度化された大阪 堆積盆地3次元構造モデルを組み合わせ、上町断層帯の強震動評価を高度化することを業務 の目的とする。

- (d) 3 ヵ年の年次実施業務の要約
- 1) 平成 22 年度:

上町断層帯固有の地震シナリオ作成のために、大阪平野周辺の大阪層群の鍵層分布 の収集・デジタイズ、既往震源モデル作成に用いられた断層帯に沿った断層変位分布 の資料収集・整理、および、上町断層南部での地中レーダー探査を実施した。

2) 平成 23 年度:

上町断層帯固有の地震シナリオを作成した。既往研究を基にした上町断層帯の断層 面3次元形状および断層走向方向の平均変位速度分布を用いて応力場のモデルを作 成し、動的断層破壊計算により地震シナリオを作成した。さらに、地震シナリオか ら地震動を計算した。また、平成22年度の収集データによる上町断層帯の断層面3 次元形状の暫定モデルを地震シナリオの作成や地震動計算に導入する準備を行った。

3) 平成 24 年度:

収集データを基にした上町断層帯の断層面3次元形状および断層走向方向の平均 変位速度分布を用いて新たに動力学的破壊計算を行い、物理的に発生しうる地震シナ リオを複数作成した。さらに、地震シナリオと地下構造モデルを用いて地震動シミュ レーションを行い、広帯域の地震動を評価した。調査観測のまとめを行った。

(2) 平成 22~24 年度の成果

(a) 業務の要約

1) 上町断層帯固有の地震シナリオの作成

本業務で得られたデータに基づく上町断層帯の断層面3次元形状および断層走向に沿った平均上下変位速度分布を用いて断層面上の応力場を推定し、動力学的断層破壊計算を 行い、動力学的震源モデルを作成した。また、地震調査研究推進本部の震源断層を特定し た地震の強震動予測手法(以下、「レシピ」)に従って、特性化震源モデルを設定した。

2) 地震動の評価

上町断層帯について作成した動力学的震源モデルと特性化震源モデルのそれぞれについて、本業務で作成された大阪堆積盆地の3次元速度構造モデル(本報告書3.4.1) を用いて、断層帯周辺の地震動を評価した。

(b) 業務の成果

1) 上町断層帯固有の地震シナリオの作成

a)動力学的震源モデル

本業務では、地形・地質学的データに基づいて断層形状と応力場を想定し、その条件下 で物理的に起こりうる破壊過程を数値計算で求めるという手順で、強震動予測のための地 震シナリオを作成した。これにより、対象とする断層の個性を反映し、実現性の高い地震 シナリオが得られ、地震動予測の精度が向上することが期待できる。

断層面に作用する応力場分布を求める際の基となる考え方は、次の通りである。広域応 力場が一定で、断層面形状や周囲の地殻構造も変化しなければ、断層面上には、長期間平 均的にはある一定の空間分布を持つ地殻応力が作用すると考えられる。このとき、断層で の食い違い量分布も長期間平均には一定で、断層面上の応力場分布を反映したものになる と推測される。このようなロジックに基づき、断層の平均変位速度分布(=食い違い量/ 堆積後経過時間)を用いて断層の応力場を推定する。

断層面上の応力場設定の具体的な方法としては、以下に述べるように、まず、平均変位 速度分布から想定される平均的なすべり分布モデルを作成し、これを応力場パラメータに 変換した上で、高周波数域の地震動を生成するために必要な短波長の不均質を付加すると いう流れで行った。

i) 断層面モデルの設定

断層面形状は、サブテーマ2で作成された震源断層モデル(図1;本報告書3.2)を 用い、断層帯全体が1つの震源断層として活動するとして、震源モデルを作成した。ただ し、後述のように、佛念寺山断層区間の活動性を考慮し、佛念寺山断層を含めた全体をモ デル化する場合と、佛念寺山断層を除いた区間をモデル化する場合の2ケースを検討した。 佛念寺山断層以外の区間では、断層面形状は2ケース共通である。また、大阪湾南東岸付 近の活断層(本報告書3.1)については、動力学的震源モデルを作成するために必要な 情報が不十分であることから、ここでの動力学的震源モデルには含めていない。 動力学的震源モデルでは、常に断層面全体に破壊が広がるとは限らないため、動力学的 破壊計算の結果として断層面の一部のみが破壊する震源モデルを許容する。

ii) 平均的長波長すべり分布モデルの作成

上町断層帯は、全体が大阪堆積盆地の中にあるため、断層活動が様々な堆積年代の地層 のずれとして刻まれている。一回の地震イベントによる変位量の情報は少ないものの、平 均変位速度の情報は、ほぼ全域で得ることができる。

平均変位速度分布は、異なる時代の情報による2つの分布モデル(図2)を用い、それ ぞれについて同じ作業を行って動力学的震源モデルを作成した。

1つ目の平均変位速度分布モデルは、大阪盆地堆積層構造モデル(堀川ほか,2003)で モデル化されている鍵層の深度分布データから、上町断層帯沿いの食い違い量分布を作り、 堆積後経過時間で割ったものである(図2の青線)。堀川ほか(2003)は、反射法地震探 査やボーリング調査などの物理探査結果を集めて作られたものであり、得られた平均変位 速度は、物理探査データから直接推定される値と整合的で、これらを空間的になめらかに つないだ形になっている。堀川ほか(2003)でモデル化されている鍵層は、堆積年代の新 しい順に、Ma10層上面、Ma3層下面、Ma-1層下面などである。上町断層帯の平均変位速度 は、Ma5 堆積時前後で変化しているという指摘もあり(藤田・笠間,1982;文部科学省研 究開発局・国立大学法人京都大学防災研究所,2012)、現在の応力場を推定するには、な るべく新しい時代の鍵層を用いた平均変位速度分布を用いるべきであるが、Ma10層は上町 断層帯沿いでは削剥などでほとんど存在せず、また、Ma3層も佛念寺山断層区間では存在 しない。そこで、佛念寺山断層区間以南では Ma3層を、佛念寺山断層区間では存在 しない。そこで、佛念寺山断層区間以南では Ma3層を、佛念寺山断層区間ではなー1を用い て平均変位速度分布を作成した。佛念寺山断層については、サブテーマ1の結論としては 活断層から外されているが、将来の活動を完全に否定することは困難という考え方もある ため、こちらの平均変位速度分布モデルには含めることにした。

2つ目の平均変位速度分布モデルは、本業務のサブテーマ1で作成されたもので、断層 帯における地表付近の変位・変形量をDEMデータから抽出したものである(図2の赤線; 本報告書3.1)。変位基準に用いた地形面および構成層の年代は主に中期~後期更新世(約 35万年前以降)であり、1つ目の平均変位速度分布モデルにおいて用いた変位基準の前期 更新統(約80~130万年前)よりも新しい。佛念寺山断層区間では、更新世における段丘 相当層などの断層変位が知られていないため、この平均変位速度分布モデルの作成対象は、 佛念寺山断層より南の断層区間のみとなっている。佛念寺山断層は、「後期更新世の 12.5 万年前以降の地層が断層による累積的な変形を受けているか否か」という基準にあてはめ ると、現状のデータからは活断層に該当しない可能性もある。そこで、こちらの平均変位 速度分布から作成する震源モデルの震源域は、佛念寺山断層以南とする。2つの平均変位 速度分布は、破壊域のみならず、平均変位速度の絶対値も異なっており、堆積年代の推定 誤差を考慮しても、新しい地層を用いて推定されたもののほうが優位に大きい。

すべり分布モデルを作成するにあたっては、走向方向のすべり量分布形状は、この平均 変位速度分布そのままとする。

傾斜方向のすべり量分布形状は、予備的な動力学的破壊の数値実験により作成した。こ の段階で、新淀川北岸での最新イベントによる地表上下変位量を再現できる広域応力場を

396

求めた。この地域の広域応力場は、最大水平圧縮応力(σ_1)が東西方向、最小主圧縮応力 (σ_3)が鉛直方向と推定されている(Townend and Zoback, 2006)。また、野島断層近傍 のボアホールでの水圧破砕実験より、最大水平圧縮応力は深さ(z)に比例し、 $\sigma_1 = 34 z$ と表される(Yamashita et al., 2004)。最小主圧縮応力はかぶり圧に等しいと考えれば、 $\sigma_3 = 24.5 z$ であり、応力比が 0.5 である(Yamashita et al., 2004)ことから、中間主 圧縮応力(σ_2)は、 $\sigma_2 = 29.25 z$ と表される。更に、地震発生層下端付近で破壊が自発 的に停止するように、11km 以深の摩擦係数を調節した。以上のように求めた広域応力場と 摩擦係数の深さ依存性を仮定して動力学的破壊過程を計算し、傾斜方向のすべり量分布を 得た(図3)。

こうして得られた走向方向および傾斜方向のすべり量分布形状を合成することで、長波 長の不均質をもつすべり量分布を作成した。ただし、この段階では、すべり分布の空間変 化の形状はモデル化されているが、絶対値は拘束されていないことに注意されたい。2つ の異なる平均変位速度分布モデルから得られるすべり分布モデルを次のように呼ぶことに する。

すべり分布モデル1:古い地層の累積変位に基づく、佛念寺山断層から泉北丘陵西縁断 層帯の久米田池断層までを震源域とするモデル

すべり分布モデル2:新しい地層の累積変位量分布に基づく、(狭義の)上町断層から 泉北丘陵西縁断層帯の久米田池断層までを震源域とするモデル

iii)応力降下量分布モデル

i)の断層面形状モデル上に ii)で作成した長波長平均すべり分布を配して、同じ断層面 上の応力変化分布を 0kada (1992)により計算し、これを静的応力降下量分布の長波長成 分とした(図4(a))。しかし、このような長波長成分が卓越したすべり分布、応力降下 量分布の震源モデルは、そこから発生する地震波の周波数特性が、自然地震のそれに比べ 短周期側で過小になると考えられる。震源の不均質性に関する既存研究では、自然地震の 地震動の周波数特性を説明するものとして、すべり分布で波数の2乗に逆比例するモデル

(k⁻²モデル)やフラクタル的不均質分布モデルが多数提唱されている(Boatwright, 1982;
Frankel, 1991; Herrero and Bernard, 1994; Irikura and Kamae, 1994; Zeng et al.,
1994; Hartzell et al., 1999; Hisada, 2001; Mai and Beroza, 2002)。本業務では、加 瀬・関口(2012)にならい、すべり分布の k⁻²モデルに対応する、応力降下量分布の k⁻¹
モデルを採用して不均質を導入した(図4(b))。k⁻¹分布には次の式を用いた。

 $F = (kx1/K)^{2} (kx^{2}+ky^{2})^{1/2} / \{1+(kx^{2}+ky^{2})/K^{2}\}$

 $K = \left[\left\{ 1 + (kx/ky)^2 \right\} kx 1^2 / \left\{ (kx/ky)^2 + (kx1/ky1)^2 \right\} \right]^{1/2}$

ただし、kx1、ky1 はそれぞれ、断層面長さ、幅に対応する波数である。上式で生成した k^{-1} 分布は、 $x \ge y$ 、それぞれの方向で異なるコーナー波数を持ち、それより高波数域での 振幅が2方向で同じになる。この k^{-1} 分布と長波長応力降下量分布の波数スペクトルを、 波長 25~48km に対応する波数で振幅を合わせてマッチングフィルターでハイブリッド合 成し、広帯域不均質応力降下量分布モデルを作成した(図4 (c))。

最後に、広帯域不均質応力降下量モデルの地震によって生じる断層沿いでの地表面の上 下変位量を実測値と合わせるため、予備的な動力学的破壊計算をおこない、不均質応力降 下量分布全体に乗じる定数を探索する。最新の地震イベント(約2700年前以降;本報告書 3.3.1)による1回あたりの断層沿いの地表上下変位量は、本業務サブテーマ1によ り、新淀川の南、上町台地北部の約3.5kmの範囲で、約1.3~2.5mと推定されている(本 報告書3.1)。地表上下変位量がこの範囲に収まるような倍率を探索した結果、すべり 分布モデル1で約2.2倍、すべり分布モデル2で約0.73倍となった。

iv)動力学的パラメータ

加瀬ほか(2003)に従い、応力降下量と法線応力変化の不均質(図5)は水平方向の主 応力の不均質によって生じると仮定し、応力降下量の走向方向成分と傾斜方向成分から、 最大水平圧縮応力と最小水平圧縮応力の不均質を求めた。このとき、動摩擦係数は断層面 で均一とし、最大水平圧縮応力の広域応力場からの変動分が最小になるような値を用いる こととした。ここで得られた断層面にはたらく剪断応力(走向方向成分、傾斜方向成分) と法線応力の初期値分布を図6に示す。

次に、静摩擦係数は断層面で均一とし、断層面上の法線応力分布に乗じて、断層面上の 強度不均質の初期値分布とした(図7)。ここで、静摩擦応力が剪断応力の絶対値を下回 る地点は、剪断応力を支えるだけの強度を持たないと考えられるため、剪断応力の初期値 を動摩擦応力と等しいと置き直した。また、地表近くの浅い部分では、凝着力を無視でき ないと考え、深さ 1.6km (この地域の堆積層深さ最大値に対応)より浅い部分では、線型 に凝着力が増加し、地表(深さ0km)で1.0MPaになると仮定した。このような仮定の下で 静摩擦係数を変えて動力学的破壊計算をおこない、地表変位量を説明できる値を探索した。

断層面の境界条件として、Coulomb の破壊基準とすべり弱化の摩擦構成則を仮定した。 数値計算に用いたパラメータを、表1に示す。

v)動力学的破壊計算による地震シナリオ

動力学的破壊過程の計算には、差分法(Kase, 2010)を用いた。差分法で曲面断層を考慮するのは困難なため、断層面は地表を切る傾斜角 60°の平面として計算するが、3次元断層形状の影響は、不均質応力場モデルを作成する時点で考慮されている。初期クラックは円形とし、中心点から半径 1.5km 以内の静摩擦応力は初期剪断応力の 99%、そこから外側へ向かって線型に静摩擦応力が増加し、半径 2.5km の円周上での静摩擦応力が初期剪断応力の 101%になるように設定した。

すべり分布モデル1による地震シナリオ:

はじめに、上町台地北部での最新の地震イベントによる1回あたりの地表上下変位量が 約1.3~2.5mの範囲に収まり、かつ、断層帯全体が1つの地震として活動するモデルを探 索し、静摩擦係数0.288を得た(図7)。この応力場モデルを用いて動力学的破壊過程を 計算すると、応力場の不均質を反映して、破壊はなめらかには伝播せず、ところどころで 壊れ残りも生じる(図8)。浅い部分での強度が小さいものの、破壊が浅い部分で先行す る様子は、ほとんど見られない。断層面下端では、傾斜方向に15~16kmの範囲(深さ13 ~14kmに相当)で破壊が自然に停止しており、地震発生層下端付近で地震性の高速すべり が減衰する現象も実現できている。このときの最大すべり速度分布、ライズタイム分布、 断層面上のすべりとすべり速度の時刻歴を、図9に示す。

断層帯南端から 23km 付近に、強度が比較的大きく、応力降下量が小さい領域が存在し、 この領域で破壊が止まりやすい。この領域は、断層帯の走向が変化する位置に対応してい る。そのため、この領域より北から破壊が始まる場合は、断層帯全体に破壊が広がるもの の、この領域の破壊速度はかなり遅い(図8)。一方、この領域より南で破壊が始まる場 合は、断層帯全体に破壊が広がることができない(図10)。

断層帯南端から 23km 付近を越えて破壊が伝播するためには、静摩擦係数がある程度小 さい必要がある。一方で、静摩擦係数が小さいと、静摩擦応力が剪断応力の絶対値を下回 り、剪断応力の初期値を動摩擦応力と等しいと置き直す領域、すなわち、応力降下量がゼ ロとなる領域が広くなり、すべり量が小さくなる。特に、断層帯南部の浅い領域では、傾 斜角が比較的緩く、法線応力が小さめであるため、静摩擦応力が剪断応力の絶対値を下回 りやすい。そのため、上町台地北部での最新の地震イベントによる1回あたりの地表上下 変位量が約 1.3~2.5mの平均値に合うように調整した長波長のすべり量分布形状に比べ ると、断層帯北部でのすべり量は大きめになる一方で、南部でのすべり量はかなり小さめ になる(図8、10)。

次に、地表でのすべり量が、上町台地北部での最新の地震イベントによる1回あたりの 地表上下変位量が約 1.3~2.5mの平均値に合うように調整した長波長のすべり量分布と 同程度になるモデルを探索した。断層帯北部のすべり量を合わせるためには、静摩擦係数 は 0.268(図 11)となり、断層面のほぼ全体に破壊が広がるものの、南部では、地表まで 破壊が到達しない領域が残った(図 12)。南部のすべり量を合わせるためには、静摩擦係 数は 0.326(図 13)となり、断層帯全体に破壊が広がることはなかった(図 14)。

最後に、断層帯全体に破壊が広がったパラメータ・セットを用いて、異なる乱数を用い て作成された応力降下量モデル(図15、16)から計算した結果を示す。走向が変化する断 層帯南端から20~25km付近で破壊が止まりやすい傾向は同じだが、その位置は、応力降下 量分布の差を反映して、多少異なる(図17、18)。また、図17では、断層帯南端から15 ~25km付近の浅い領域で破壊しておらず、これを反映して、地表すべり量の分布も、他の 応力降下量モデルによる破壊シナリオとは異なっている。

全体的に、地震モーメントは7.7×10¹⁸~3.9×10¹⁹ [Nm]、Mw6.5~7.0となり、断層長さから入倉・三宅(2001)の経験的関係から推定される規模(Mw7.1;本報告書3.4.2(2)(b)1) b))に比べて、全体的にやや小さい。これは、破壊が断層帯全体に広がりにくく、規模の小さい破壊シナリオが得られていることと、応力降下量分布を作成する際に用いた長波長のすべり量が経験則に基づくものよりも小さく、すべり量が小さいことに起因する。

すべり分布モデル2による地震シナリオ:

すべり分布モデル2を用いて、すべり分布モデル1と同様に動力学的パラメータを推定 し、応力降下量と法線応力変化の不均質(図19)、断層面にはたらく剪断応力(走向方向 成分、傾斜成分)と法線応力の初期値分布(図20)を得た。数値計算に用いたパラメータ は、表1に示した通りである。

はじめに、断層帯北部のすべり量が、上町台地北部での最新の地震イベントによる1回 あたりの地表上下変位量が約 1.3~2.5mの平均値に合うように調整した長波長のすべり 量分布と同程度になるモデルを探索し、静摩擦係数 0.294 を得た(図 21)。この応力場モ デルを用いて動力学的破壊過程を計算すると、すべり分布モデル1を用いた場合と同様に、 応力場の不均質を反映して、破壊はなめらかには伝播せず、ところどころで壊れ残りも生 じる(図 22)。

すべり分布モデル1を用いた場合と同様に、断層帯南端から 23km 付近に、強度が比較 的大きく、応力降下量が小さい領域が存在し、この領域で破壊が進みにくくなっている。 ただし、すべり分布モデル1を用いた場合に比べて、応力降下量が小さい領域が狭いため、 すべり分布モデル1を用いた場合とは異なり、この領域より南で破壊が始まる場合でも、 断層帯全体に破壊が広がることができる(図 23)。破壊開始点の位置によらず、すべり分 布モデル1を用いた場合と同様に、長波長のすべり量分布形状に比べると、断層帯北部で のすべり量は大きめになる一方で、南部でのすべり量はかなり小さい(図 22、23)。

次に、断層帯南部のすべり量が、上町台地北部での最新の地震イベントによる1回あた りの地表上下変位量が約1.3~2.5mの平均値に合うように調整した長波長のすべり量分 布と同程度になるモデルを探索し、静摩擦係数0.334を得た(図24)。破壊開始点の位置 によらず、破壊は断層帯全体に広がり、断層帯北部のすべり量は非常に大きくなる(図25、 26)。

全体的に、地震モーメントは 3.6×10¹⁹~6.4×10¹⁹ [Nm]、Mw7.0~7.1となり、すべり分 布モデル1を用いた場合に比べて、断層長が短いにも関わらず、規模は大きめとなった。 これは、断層帯中央部に存在する応力降下量の小さい領域が狭く、平均的な応力降下量が 大きめになることと、摩擦係数や破壊開始点の位置によらず、断層帯全体が破壊し、規模 の小さい地震を得られていないことに起因する。

動力学的破壊シナリオの現状と課題:

前述のように、異なる2つのすべり分布モデルを用いて、動力学的破壊シナリオの作成 をおこなった。すべり分布モデル1を用いた場合は、破壊が断層帯全体に広がりにくいが、 すべり分布モデル2を用いた場合は、断層帯全体が破壊しやすい。一方、どちらのすべり 分布モデルを用いた場合も、地震シナリオによる断層沿いの上下変位分布と仮定した平均 変位速度分布の形状は整合せず、断層帯南部で地震シナリオによる上下変位が小さい。

すべり分布モデル1を用いた場合に,破壊が断層帯全体に広がらない理由は、応力降下 量分布の絶対値を拘束する際に用いた地震1回分の上下変位量が小さく、断層帯全体を破 壊するエネルギーを有する応力降下量分布にならなかったためと考えられる。現在は、最 新イベント時に断層帯全体が破壊したとして、すべり分布モデルを作っているが、最新イ ベント時に、断層帯全体が破壊したのか、断層帯の一部のみが破壊したのかは不明である。 最新イベント時には、断層帯北部を中心とした断層帯の一部が破壊したのであれば、図12 のように、断層帯北部を中心とした断層帯の一部が破壊したのであれば、図12 のように、断層帯北部を中心とした断層帯の一部が破壊したのであれば、図12 の地震で、平均変位速度分布を再現する必要はなく、複数回の地震の累積として、変位量 分布を説明できればよい。例えば、断層帯北部を中心とした地震(図12)と断層帯南部の みを破壊する地震(図14)の繰り返しで、全体の平均変位速度分布を作っているとも考え られる。

すべり分布モデル2を用いた場合は、破壊が断層帯全体に広がりやすい。これは、断層

帯の長さが、すべり分布モデル1に比べて短く、また、応力降下量分布の絶対値を拘束す る上下変位量が得られている地点が断層帯の端に近いため、応力降下量が比較的大きく求 められるためである。この場合には、最新イベント時には断層帯全体が破壊したとも推測 される。

一方,動力学的破壊シナリオの作成手法にも、まだ課題が残っている可能性も考えられ る。特に、断層帯南部のすべりが小さい原因として、断層帯南部の浅い領域では、傾斜角 が比較的緩く、法線応力が小さめであるため、静摩擦応力が剪断応力の絶対値を下回る領 域が広く分布し、このような領域では、剪断応力を支えるだけの強度を持たないと考えて、 剪断応力の初期値を動摩擦応力と等しいと置き直していることがあげられる。このような 領域でも、ある程度の摩擦応力を保持しており、その結果、ある程度の応力降下量を持つ と考えれば、断層帯南部のすべりが大きくなると考えられる。

また,平均変位速度分布をすべりの走向方向の分布にする際に、断層面の傾斜角を考慮 しなかったことも影響している可能性がある。ただし、今回は、断層面モデルにおける浅 部の傾斜角のローカルな変化の信頼性に疑問があったため、これを考慮しなかった。この 点については、今後の調査結果が待たれる。

最大主応力	34 z [MPa] (z は深さ[km])
中間主応力	29.25 z [MPa]
最小主応力	24.5 z [MPa]
静摩擦係数	すべり分布モデル1:0.268,0.288,0.326
	すべり分布モデル2:0.294,0.334
動摩擦係数	すべり分布モデル1:0.191
	すべり分布モデル2:0.183
臨界変位量	0.2 [m]
P波速度	5.4 [km/s]
S波速度	3.1 [km/s]
密度	$2.5 [g/cm^3]$
空間グリッド間隔(断層面内)	0.1 [km]
空間グリッド間隔(断層面外)	0.1 [km]
時間グリッド間隔	0.01 [s]

表1 数値計算に用いたパラメータ



図1 サブテーマ2で作成された断層面形状モデル(本報告書3.2)。上段は、断層面の深度分布。下段は、赤点線の位置での深さ断面図。



図2 平均変位速度分布モデル。右図中、青線は、大阪盆地堆積層構造モデル(堀川ほか, 2003)でモデル化されている Ma3 および Ma-1 層準の深度から求めたもの。赤線は、本 業務のサブテーマ1で、主に中期~後期更新世地表面の変位・変形量から求めたもの (本報告書3.1)。灰色の丸は、本業務サブテーマ3.2で、ボーリングや反射法探 査で得られた Ma4~Ma12 層より求められたもの(本報告書3.3.2)。左図中、 茶線は、本業務サブテーマ1で決められた断層帯の地表トレース(本報告書3.1)。 緑線は、本業務サブテーマ2で作成された断層面形状(本報告書3.2)の上端位置。



図3 長波長すべり分布モデル。(a)大阪盆地堆積層構造モデル(堀川ほか,2003)の鍵 層深度分布から作成した平均変位速度分布に基づくすべり分布モデル(すべり分布モ デル1)。(b)断層帯における地表変形量分布から作成された平均変位速度分布(す べり分布モデル2;本報告書3.1)に基づくすべり分布モデル。いずれも、最大値 で正規化して示している。



図 4 広帯域不均質応力降下量分布の作成手順。(a)応力降下量分布モデルの長波長成分、
 (b)応力降下量モデルの短波長成分、(c)長波長、短波長成分を足し合わせて得られた広帯域の不均質性を持つ応力降下量分布モデル、(d)長波長成分、短波長成分、
 ハイブリッドした広帯域の応力降下量分布モデルのスペクトル。



図5 すべり分布モデル1から得られる応力降下量と法線応力変化の分布。コンター間隔は10MPa。(a)応力降下量の走向方向成分。正の値は、左横ずれを起こす向きを示す。
 (b)応力降下量の傾斜方向成分。正の値は、逆断層すべりを起こす向きを示す。(c)法線応力変化。正の値は法線応力が増えることを示す。



図6 すべり分布モデル1から得られる断層面にはたらく剪断応力と法線応力の初期値分 布。コンター間隔は50MPa。(a)剪断応力の走向方向成分。正の値は、左横ずれを起 こす向きを示す。(b)剪断応力の傾斜方向成分。正の値は、逆断層すべりを起こす向 きを示す。(c)法線応力。正の値は圧縮を示す。





図7 静摩擦係数が 0.288 のときのすべり分布モデル1から得られる断層面上の強度(a) と応力降下量絶対値(b)の初期値分布。コンター間隔は 10MPa。強度分布における負 の値は、初期状態で剪断応力が静摩擦応力を越えていることを示す。動力学的破壊計 算においては、強度が負の領域ではすでに破壊が終了していると考え、剪断応力の初 期値を動摩擦応力に置き換える。



図8 図7に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの 中心位置を断層南端から28km、断層上端(地表)から12km(深さ10.4kmに相当)と したときの結果。地震モーメントは3.9×10¹⁹Nm、Mw7.0。(a)破壊時刻。コンター間 隔は0.5秒。(b)最終すべり量。コンター間隔は0.5m。地表でのすべり量の図で、 黒線は応力場モデルを作成する際に用いた長波長のすべり量分布、赤線は計算結果、 灰色のエラーバーは応力降下量の絶対値を拘束するために用いた最新イベントの1回 あたりの地表上下変位量を断層傾斜方向のすべり量に変換したもの。長波長のすべり 量分布は、上町台地北部での最新の地震イベントによる1回あたりの地表上下変位量 が約1.3~2.5mの平均値に合うように調整してある。



(c) Slip and slip velocity history

図9 図8に示した地震シナリオの(a)最大すべり速度分布、(b)ライズタイム分布、 (c)断層面上のすべりとすべり速度の時刻歴。



図 10 図 7 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの 中心位置を断層南端から6 km、断層上端(地表)から12km(深さ10.4kmに相当)と したときの結果。地震モーメントは7.7×10¹⁸Nm、Mw6.5。図の詳細は、図8と同じ。



図 11 静摩擦係数が 0.268 のときのすべり分布モデル 1 から得られる断層面上の強度(a) と応力降下量絶対値(b)の初期値分布。コンター間隔は 10MPa。強度分布における負 の値は、初期状態で剪断応力が静摩擦応力を越えていることを示す。動力学的破壊計 算においては、強度が負の領域ではすでに破壊が終了していると考え、剪断応力の初 期値を動摩擦応力に置き換える。



図 12 図 11 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの中心位置を断層南端から 28km、断層上端(地表)から 12km(深さ 10.4km に相当) としたときの結果。地震モーメントは 2.6×10¹⁹Nm、Mw6.9。図の詳細は、図8と同じ。



図 13 静摩擦係数が 0.326 のときのすべり分布モデル 1 から得られる断層面上の強度(a) と応力降下量絶対値(b)の初期値分布。コンター間隔は 10MPa。強度分布における負 の値は、初期状態で剪断応力が静摩擦応力を越えていることを示す。動力学的破壊計 算においては、強度が負の領域ではすでに破壊が終了していると考え、剪断応力の初 期値を動摩擦応力に置き換える。



図 14 図 13 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラック の中心位置を断層南端から6km、断層上端(地表)から12km(深さ10.4kmに相当) としたときの結果。地震モーメントは 1.2×10¹⁹Nm、Mw6.7。図の詳細は、図8と同じ。



図 15 図5とは異なる乱数で生成したすべり分布モデル1から得られる応力降下量と法 線応力変化の分布。コンター間隔は10MPa。(a)応力降下量の走向方向成分。正の値 は、左横ずれを起こす向きを示す。(b)応力降下量の傾斜方向成分。正の値は、逆断 層すべりを起こす向きを示す。(c)法線応力変化。正の値は法線応力が増えることを 示す。



図 16 図5とは異なる乱数で生成したすべり分布モデル1から得られる応力降下量と法 線応力変化の分布。コンター間隔は10MPa。(a)応力降下量の走向方向成分。正の値 は、左横ずれを起こす向きを示す。(b)応力降下量の傾斜方向成分。正の値は、逆断 層すべりを起こす向きを示す。(c)法線応力変化。正の値は法線応力が増えることを 示す。



図 17 図 15 に示した応力降下量モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラ ックの中心位置を断層南端から 28km、断層上端(地表)から 12km(深さ 10.4km に相 当)としたときの結果。地震モーメントは 3.5×10¹⁹Nm、Mw7.0。図の詳細は、図8と 同じ。



図 18 図 16 に示した応力降下量モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの中心位置を断層南端から 28km、断層上端(地表)から 12km(深さ 10.4km に相当)としたときの結果。地震モーメントは 3.9×10¹⁹Nm、Mw7.0。図の詳細は、図 8 と同じ。



図 19 すべり分布モデル2から得られる応力降下量と法線応力変化の分布。コンター間隔 は 10MPa。(a)応力降下量の走向方向成分。正の値は、左横ずれを起こす向きを示す。 (b)応力降下量の傾斜方向成分。正の値は、逆断層すべりを起こす向きを示す。(c) 法線応力変化。正の値は法線応力が増えることを示す。



図 20 すべり分布モデル2から得られる断層面にはたらく剪断応力と法線応力の初期値 分布。コンター間隔は50MPa。(a)剪断応力の走向方向成分。正の値は、左横ずれを 起こす向きを示す。(b)剪断応力の傾斜方向成分。正の値は、逆断層すべりを起こす 向きを示す。(c)法線応力。正の値は圧縮を示す。



図 21 静摩擦係数が 0.294 のときのすべり分布モデル 2 から得られる断層面上の強度(a) と応力降下量絶対値(b)の初期値分布。コンター間隔は 10MPa。強度分布における負 の値は、初期状態で剪断応力が静摩擦応力を越えていることを示す。動力学的破壊計 算においては、強度が負の領域ではすでに破壊が終了していると考え、剪断応力の初 期値を動摩擦応力に置き換える。



図 22 図 21 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの中心位置を断層南端から 28km、断層上端(地表)から 12km(深さ 10.4km に相当) としたときの結果。地震モーメントは 3.6×10¹⁹Nm、Mw7.0。図の詳細は、図8と同じ。



図 23 図 21 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの中心位置を断層南端から6km、断層上端(地表)から12km(深さ10.4kmに相当)としたときの結果。地震モーメントは 3.6×10¹⁹Nm、Mw7.0。図の詳細は、図8と同じ。



図 24 静摩擦係数が 0.334 のときのすべり分布モデル 2 から得られる断層面上の強度 (a) と応力降下量絶対値 (b) の初期値分布。コンター間隔は 10MPa。強度分布における負 の値は、初期状態で剪断応力が静摩擦応力を越えていることを示す。動力学的破壊計 算においては、強度が負の領域ではすでに破壊が終了していると考え、剪断応力の初 期値を動摩擦応力に置き換える。



図 25 図 24 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの中心位置を断層南端から 28km、断層上端(地表)から 12km(深さ 10.4km に相当)としたときの結果。地震モーメントは 6.4×10¹⁹Nm、Mw7.1。図の詳細は、図8と同じ。



図 26 図 24 に示した応力場モデルを用いて計算された動力学的破壊過程。初期クラックの中心位置を断層南端から6km、断層上端(地表)から12km(深さ10.4kmに相当)としたときの結果。地震モーメントは 6.2×10¹⁹Nm、Mw7.1。図の詳細は、図8と同じ。

b)特性化震源モデル

ここでは、上町断層帯の全体が活動するとして、地震調査研究推進本部の「レシピ」に 従って、特性化震源モデルを設定した。表2に震源断層パラメータを、図27、28に平均す べり量、実効応力、破壊時刻の分布を示す。

i)巨視的震源特性

サブテーマ2によって作成された震源断層モデルをもとに、他の断層パラメータを「レ シピ」に従って設定した。

震源断層モデルの位置および形状:

震源断層モデルの位置および形状は、動力学モデルと同様に、サブテーマ2で作成され た震源断層モデル(図1)を採用した。

震源断層モデルの面積 S:

震源断層モデルより、震源断層モデルの面積Sは960km²となる。

地震モーメント M₀:

入倉・三宅(2001)に基づき、地震モーメント M₀(Nm)と断層面積 S(km²)との経験的関係

$$M_0 = \left(\frac{S}{4.24 \times 10^{-11}}\right)^2 \times 10^{-7}$$

より、地震モーメント M₀は 5.13×10¹⁹Nm、モーメントマグニチュード M_wは 7.1 とした。

平均すべり量 D:

震源断層全体の平均すべり量 D と地震モーメント M₀の関係 M₀= μ DS から求めた。ここで、 剛性率 μ は μ = ρ β²、 ρ は密度、βは震源における S 波速度より、3.24×10¹⁰N/m²と仮定した。 これより断層全体の平均すべり量 D は 1.65mとなる。

震源断層全体の平均静的応力降下量Δσ:

震源断層全体の平均静的応力降下量ΔσはEshelby(1957)により

$$\Delta \sigma = \frac{7}{16} \frac{M_0}{R^3}$$

で与えられる。ここで、R(km)は断層面積 S(km²)に対する等価半径である。これより平均 静的応力降下量 $\Delta\sigma$ は4.2MPa となる。

ii) 微視的震源特性

アスペリティの個数及び位置:

「レシピ」では、アスペリティの個数は、過去の内陸地震の震源インバージョン結果を 整理した Somerville et al. (1999)に基づき、1セグメント当たり1個か2個に設定す るとされている。今回のモデル化では、アスペリティの個数を2個とした。

アスペリティの位置は、地表の平均変位速度分布を参考にして設定した。

短周期レベル A:

壇・他(2001)による地震モーメント M₀(Nm)と短周期レベル A(Nm/s²)との経験的関係

$$A = 2.46 \times 10^{10} \times (M_0 \times 10^7)^{1/3}$$

から、短周期レベルAは1.97×10¹⁹Nm/s²となる。

アスペリティの総面積 S_a:

震源断層とアスペリティの形状は面積が等価な円形(S_a=πr²)と仮定し、アスペリティ総面積の等価半径rは短周期レベルAを用いて、

$$r = \frac{7\pi}{4} \cdot \left(\frac{M_0}{AR}\right) \cdot \beta^2$$

で与えられる。ここで、Rは断層面積Sに対する等価半径、βは震源におけるS波速度である。これより、アスペリティ総面積S_aは303.3km²と得られる。各アスペリティへの面積の 配分は、入倉・三宅(2001)に基づき、2つのアスペリティの面積比を16:6とした。

アスペリティの平均すべり量 D_aおよび背景領域の平均すべり量 D_b:

アスペリティ全体の平均すべり量 D_a は、Somerville et al. (1999)を基に震源断層全体の平均すべり量の2倍とした。背景領域の平均すべり量 D_b は全体の地震モーメント M_{0a} = $\mu D_a S_a$ を除いた背景領域のモーメント $M_{0b}=M_0-M_{0a}$ と背景領域の面積 $S_b=S-S_a$ から、 $D_b=M_{0b}/(\mu S_b)$ により与えられる。この結果、アスペリティの 平均すべり量 D_a は 3.30m、背景領域の平均すべり量 D_b は 0.89mとなる。

個々のアスペリティの平均すべり量 D_{ai} は、個々のアスペリティを便宜的に円形破壊面 と仮定した場合に、個々のアスペリティの面積 S_{ai} (i 番目のアスペリティの面積)から算 出される等価半径 r_i (i 番目のアスペリティの等価半径)との比が全てのアスペリティで 等しい ($D_{ai}/r_i=-$ 定)と経験的に仮定し、次式により算出した。

$$D_{\mathrm{a}i} = \left(\frac{\gamma_i}{\sum \gamma_i^3}\right) \cdot D_{\mathrm{a}}$$

ここで、 γ_i は r_i/r である。

アスペリティの静的応力降下量 $\Delta \sigma_a$ 、実効応力 σ_a および背景領域の実効応力 σ_b :

アスペリティの静的応力降下量 $\Delta \sigma_a$ は Madariaga (1979) により

$$\Delta \sigma_{\rm a} = \frac{S}{S_{\rm a}} \cdot \Delta \sigma$$

で与えられる。各アスペリティの静的応力降下量はアスペリティ全体の静的応力降下量に 一致し、全て等しいと仮定した。アスペリティの実効応力 σ_a は、経験的に静的応力降下量 $\Delta \sigma_a$ と等しいと仮定した。

背景領域の実効応力σ_bは、壇・他(2002)より、

$$\sigma_{\rm b} = \frac{D_{\rm b}}{W_{\rm b}} \cdot \left(\frac{\sqrt{\pi}}{D_{\rm a}}\right) \cdot r \cdot \sum \gamma_i^3 \cdot \sigma_{\rm a}$$

の関係により与えられる。ここで、Wbは背景領域が矩形とした場合の幅である。

この結果、アスペリティの応力降下量 $\Delta \sigma_a$ および実効応力 σ_a は 13.3MPa、背景領域の実 効応力 σ_b は 2.6MPa となる。

 f_{max} :

f_{max} については、これを推定するための情報がないため、「レシピ」に従い、6Hz に設定した。

すべり速度時間関数:

中村・宮武(2000)の近似式を用いた。

iii)その他の震源特性

破壊開始点の位置:

動力学モデルと同様の位置に設定した。

破壊伝播様式:

破壊は、経験的に破壊開始点から同心円状に進行するものとした。

破壞伝播速度 V_r:

破壊伝播速度 V_rは、震源のS波速度との経験的関係 V_r=0.72β(Geller, 1976)から、2.5km/s とした。

断層長さL [km]		48	
断層幅 W [km]		20	
断層面積 <i>S</i> [km ²]		960	
地震モーメント M ₀ [Nm]		5.13E+19	
モーメントマグニチュード M_{W}		7.1	
走向 θ [°]		震源断層モデルに従う	
(傾斜角 δ [°]		震源断層モデルに従う	
すべり角 λ [°]		90	
静的応力降下量 $\Delta\sigma$ [MPa]		4.2	
<u>平均すべり量 D [m]</u>		1.65	
<u> </u>		3.24E+10	
密度 ρ [kg/m ³]		2700	
S波速度 β [km/s]		3.46	
破壊伝播速度 Vr [km/s]		2.5	
短周期レベル A [Nm/s ²]		1.97E+19	
全アスペ リティ	面槓 S _a [km]	303.3	
	地震モーメント M _{0a} [Nm]	3.24E+19	
	平均すべり量 D _a [m]	3.30	
	実効応力 $\sigma_{ m a}$ [MPa]	13.3	
第1アス ペリティ	面積	220.6	
	地震モーメント M _{0a1} [Nm]	2.63E+19	
	平均すべり量 D _{al} [m]	3.69	
	実効応力 $\sigma_{ m a1}$ [MPa]	13.3	
第2アス ペリティ	面積	82.7	
	地震モーメント M _{0a2} [Nm]	6.05E+18	
	平均すべり量 D _{a2} [m]	2.26	
	実効応力 $\sigma_{ m a2}$ [MPa]	13.3	
背景領域	面積 S_{b} [km]	656.7	
	地震モーメント M _{0b} [Nm]	1.89E+19	
	平均すべり量 D _b [m]	0.89	
	実効応力 $\sigma_{ m b}$ [MPa]	2.6	

表2 「レシピ」に準拠する特性化震源モデルのパラメータ



図 27 特性化震源モデルの平均すべり量、実効応力、破壊時刻の分布。断層南端から 28km、断層上端から12km(深さ10.4km相当)に破壊開始点を置いた場合。



図 28 特性化震源モデルの平均すべり量、実効応力、破壊時刻の分布。断層南端から6 km、断層上端から12km(深さ10.4km相当)に破壊開始点を置いた場合。

2) 地震動の評価

a) 地震動計算手法

地震動の計算は、工学基盤面を地表とする地震動を長周期成分と短周期成分に分け、長周 期成分(>1秒)は3次元差分法、短周期成分は統計的グリーン関数法で行い、これらを 接続し浅層地盤の応答を付加する、というハイブリッド法を採った。

i) 工学的基盤までの低周波数成分の計算

工学基盤面までの低周波数成分には、Pitarka (1999) による不等間隔格子、4次精度3 次元差分法コードを用いた。入力する震源は、前述の動力学的破壊過程の計算で得られた 地震シナリオから、堆積層中に震源が入るのを避けるため2km の深さまでを除いたもの である。計算領域は、本業務で作成した大阪盆地3次元速度構造モデルの範囲であり、速 度構造は、前田・渡辺(1984)の1次元地殻構造モデルの中にこの盆地構造モデルを埋め 込んだものを用いた。

ii)工学的基盤までの高周波数成分の計算

工学的基盤面までの高周波数成分の計算には、大西・堀家(2000)による統計的グリー ン関数法を変更したものを用いた。入力する震源には、統計的グリーン関数法のスキーム にあったパラメータを動力学的破壊過程計算で得られた地震シナリオから抽出して用いた。 高周波エンベロープの経時特性には、堀川ほか(2005)により、大阪堆積盆地内のボアホ ール観測点の地震波形記録を用いて決められたものを用いた。速度構造モデルは工学的基 盤面以深を1次元モデルに近似したものを用いる。

iii) 浅層地盤の応答計算

工学基盤以浅の浅層地盤の応答を等価線形法 (DYNEQ:吉田・末廣, 1996) で計算した。 地盤構造モデルには、大阪平野の3万本のボーリングデータを基に作成された浅層地盤構 造モデル(吉田ほか, 2010)を用いた。なお、等価線形法による計算においては地盤の非 線形性を考慮するが、非線形性を表すひずみ一剛性率モデルには Hardin-Drnevich モデル (Hardin and Drnevich, 1972)を採用し、その媒質固有パラメータである基準せん断ひず み γ_r (G/Gmax = 0.5 でのせん断ひずみ。G、Gmax は剛性率と微小変形時の剛性率)と最 大減衰定数 hmax は、古山田(2004)が大阪平野の土について室内実験より求めた値を用 いた。

b) 地震動計算結果

図 29、30 に、2 つの異なる平均変位速度分布に基づく動力学的震源モデル(図8、22) を入力して計算された地震動の最大速度(PGV)分布および、計測震度分布を示す。図 31 に、特性化震源モデルによる地震動の最大速度分布および、計測震度分布を示す。

いずれの地震シナリオも PGV で 200cm/s、震度 7 の地域が大阪平野の北~中部にかけて の断層面上端近傍に発生した。動力学的に推定された 2 つのシナリオでは、応力降下量分 布モデルの応力降下量レベルの違いを反映して、すべりモデル 2 によるものが、すべりモ デル 1 のものより大きい地震動分布を生じた。特性化震源モデルの地震動はさらに大きく なった。これは、アスペリティの大きさが、2つの動力学的地震シナリオの同レベルの応 力降下量のエリアより大きく、その上端がかなり浅いことに起因すると思われる。さらに、 断層帯南部では、仮定した平均変位速度分布形状に比べて、動力学的に推定された2つの シナリオによる上下変位が小さく、その近傍での地震動を過小評価している可能性もあり、 相対的に特性化震源モデルの地震動が大きく評価されているとも考えられる。

これらの地震動分布と、既往の地震動予測結果を比較する。大阪府(2007)、および、 地震調査研究推進本部(2009)では、特性化震源モデルとハイブリッド地震動計算法で地 震動予測が行われている。つまり、本研究の特性化震源モデルによる地震動予測計算は、 これらと基本的に同様の手法となる。この3つの特性化震源モデルは、諸パラメータは少 しずつ違うものの、アスペリティの応力降下量は同様であり、強震動生成能力は大局的に は同様に思われるが、公表されている震度の強さは異なる。震度6強や7の発生する面積 は、大きい順に、本業務の特性化震源モデル、地震調査研究推進本部(2009)、大阪府(2007) となる。設定パラメータを詳細に比較していくと、アスペリティの深さの違い、および、 アスペリティの面積の違い(採用する経験式の違いに起因)が効いているものと思われる。 本業務では、動力学的地震シナリオですべりの大きいエリアが浅い部分に達したため、特 性化震源モデルの上端も約2km としているが、地震調査研究推進本部(2009)、大阪府 (2007)では、約3.8km、および、約4.8kmである。アスペリティ面積については、地震 調査研究推進本部(2009)および本業務の特性化震源モデルでは、大阪府(2007)に比べ、

大きくなる経験式が使われている。

一方、本業務の2つの動力学的シナリオのうち、すべりモデル1によるシナリオによる 震度分布は、震度6強や7の分布範囲や空間的広がりに関して、地震調査研究推進本部 (2009)の震度分布とほぼ同様に見える。両者は、モーメントマグニチュードはほぼ同じ だが、動力学的地震シナリオのアスペリティ相当部分と地震調査研究推進本部(2009)モ デルのアスペリティとを比較すると、後者のほうが応力降下量が大きく、強震動生成能力 は高く見える。また副破壊開始点がアスペリティ下端に置かれ直上の地表への破壊の前方 指向性が最大になっているため、直上域では、さらに強震動が強められると考えられる。 しかし、前述の議論と同じく、アスペリティの上端深度の違いによる影響が、このアスペ リティの強さと相殺するようである。動力学的シナリオのアスペリティ相当部分はかなり 浅い部分(2~8km。地震動計算では2km 以浅を削除しているため)にあるのに比べ、地 震調査研究推進本部(2009)モデルのアスペリティはやや深く(3.8~14.5km)にある。 また、既往の地震動予測計算結果と本業務の結果との違いが生じる原因として、地盤構造 モデルや地震動計算法の細部の違いも考えられる。特に、浅層地盤応答(工学的基盤上面 から地表の柔らかい地層による応答)の評価については、表層地形区分に基づき経験的増 幅特性を用いる方法(地震調査研究推進本部(2009)が採用)と、等価線形化法(大阪府 (2007)および本業務が採用)とで、場合によっては大きな違いを生じるものと考えられ る。

425



図 29 すべり分布1を用いた動力学的計算による地震シナリオ(図8)による地震動分布。 (a)最大地動速度分布、(b)計測震度分布、上)地表面上、下)工学的基盤上。



図 30 すべり分布2を用いた動力学的計算による地震シナリオ(図 22)による地震動分布。 (a) 最大地動速度分布、(b) 計測震度分布、上) 地表面上、下) 工学的基盤上。



(b)

(a)

図 31 特性化震源モデル(図 27)による地震動分布。(a)最大地動速度分布、(b)計測 震度分布、上)地表面上、下)工学的基盤上。

(c) 結論ならびに今後の課題

1) 上町断層帯固有の地震シナリオの作成

上町断層帯固有の地震シナリオを作成した。本業務で得られたデータに基づく上町断層 帯の断層面3次元形状および断層走向に沿った平均上下変位速度分布を用いて、応力場の モデルを作成し、短波長不均質のモデルや破壊開始点の位置を変えて、動力学的断層破壊 計算により複数の地震シナリオを作成した。古い地層の累積変位に基づく、佛念寺山断層 から泉北丘陵西縁断層帯の久米田池断層までを震源域とするモデルを用いた場合は、破壊 が断層帯全体に広がりにくいが、新しい地層の累積変位量分布に基づく、(狭義の)上町 断層から泉北丘陵西縁断層帯の久米田池断層までを震源域とするモデルを用いた場合は、 断層帯全体が破壊しやすい。一方、どちらのすべり分布モデルを用いた場合も、地震シナ リオの上下変位分布と仮定した平均変位速度分布形状とは一致せず、断層帯南部のすべり が相対的に小さくなった。断層帯全体の活動履歴が不明であるなど、今後の調査結果の蓄 積に期待される一方で、動力学的破壊シナリオの作成手法にも、まだ課題が残っている可 能性も考えられる。

また、「レシピ」に従って、特性化震源モデルを設定した。

2) 地震動の評価

上記 1)で作成した地震シナリオとサブテーマ2で作成した地盤構造モデルを用いて、地 震動計算をおこなった。2つの異なる平均変位速度分布に基づく動力学的震源モデル、お よび、特性化震源モデルによる推定地震動分布には、いずれも大阪平野の北〜中部にかけ ての断層面上端近傍に PGV で 200cm/s、震度7の地域が発生した。また、既往の上町断層 の地震動予測結果と比較したところ、動力学的シナリオの一つは地震調査研究推進本部 (2009)の評価と、震源域の震度の強さ分布が同様であった。さらに、震度分布評価の大 きく異なるケースについての原因の検討より、震源モデルの細部の設定が震源域の地震動 強さに大きく影響していることが推察された。今後このような細部の設定の妥当性につい て検討したい。

(d) 引用文献

Boatwright, J., The dynamic models for far-field acceleration, Bull. Seism. Soc. Am., **72**, 1049-1068, 1982.

- 壇一男・渡辺基史・佐藤俊明・石井 透,断層の非一様すべり破壊モデルから算出される短 周期レベルと半経験的波形合成法による強震動予測のための震源断層のモデル化,日本 建築学会構造系論文集,545,51-62,2001.
- 壇一男・佐藤俊明・入倉孝次郎,アスペリティモデルに基づく強震動予測のための震源モ デルの特性化手法,第11回日本地震工学シンポジウム,555-560,2002.
- Eshelby, J. D., The determination of the elastic field of an ellipsoidal inclusion, and related problems, Proc. Roy. Soc., **A241**, 376-396, 1957.
- Frankel, A., High-frequency spectral fall-o® of earthquakes, fractal dimension of complex rupture, b value, and the scaling strength on faults, J. Geophys. Res., 96, 6291-6302, 1991.

- Geller, R. J., Scaling relations for earthquake source parameters and magnitudes, Bull. Seismol. Soc. Am., 66, 1501-1523, 1976.
- Hardin, B. O. and V. P. Drnevich, Shear modulus and damping in soils: Design equations and curves, J. SMFD, Prod., ASCE, **98**(SM7), 667-692, 1972.
- Hartzell, S., S. Harmsen, A. Frankel, and S. Larsen, Calculation of broadband time histories of ground motion: comparsion of methods and validation using strong-ground motion from the 1994 Northridge earthquake, Bull. Seism. Soc. Am., 89, 1484-1504, 1999.
- Herrero, A. and P. Bernard, A kinematic self-similar rupture process for earthquakes, Bull. Seismol. Soc. Am., **84**(4), 1216-1228, 1994.
- Hisada, Y., A theoretical omega-squared model considering the spatial variation in slip and rupture velocity. Part 2: Case for a two-dimensional source model, Bull. Seism. Soc. Am., 91, 651-666, 2001.
- 堀川晴央・水野清秀・石山達也・佐竹健治・関口春子・加瀬祐子・杉山雄一・横田 裕・ 末廣匡基・横倉隆伸・岩淵 洋・北田奈緒子・Arben Pitarka,断層による不連続構造 を考慮した大阪堆積盆地の3次元地盤構造モデル,活断層・古地震研究報告,No.3, 225-259, 2003.
- 堀川晴央・関ロ春子・吉見雅行・吉田邦一,大阪地域で観測される高周波エンベロープの 特性化,日本地震学会 2005 年度秋季大会,2005.
- 藤田和夫・笠間太郎,大阪西北地域の地質,地域地質研究報告(5万分の1図幅),地質 調査書,112p,1982.
- Irikura, K. and K. Kamae, Simulation of strong ground motion based on fractal composite faulting model and empirical Green's function, Proc. of the 9th Japan Earthquake Engineering Symposium, 3, E019-024, 1994.
- 入倉孝次郎・三宅弘恵、シナリオ地震の強震動予測、地学雑誌、110,849-875,2001.
- 地震調査研究推進本部地震調査委員会,全国地震動予測地図別冊2震源断層を特定した地 震動予測地図,352pp,2009.
- 加瀬祐子・関ロ春子・石山達也・堀川晴央・佐竹健治・杉山雄一,活断層情報から推定し た不均質応力場中の動的破壊過程のシミュレーション:上町断層系・生駒断層系への応 用,活断層・古地震研究報告, No. 3, 261-272, 2003.

Kase, Y., Slip-length scaling law for strike-slip multiple segment earthquakes based on dynamic rupture simulations, Bull. Seism. Soc. Am., 100, 473-481, 2010.

- 加瀬祐子・関ロ春子,地形・地質学的情報に基づく強震動予測のための動力学的震源モデル,日本地球惑星科学連合 2012 年大会予稿集, SSS35-02, 2012.
- 古山田耕司,土の非線形モデルが地盤の応答評価に与える影響,第32回地盤震動シンポジ ウム(2004)論文集,表層地盤の増幅特性の評価の現状と課題一地盤振動研究を耐震設 計に如何に活かすか(その3)-,97-104,2004.
- Madariaga, R., On the relation between seismic moment and stress drop in the presence of stress and strength heterogeneity, J. Geophys. Res., **84**, 2243-2250, 1979.

Mai, P. M. and G. C. Beroza, A spatial random field model to characterize complexity

in earthquake slip, **107**(B11), DOI:10.1029/2001JB000588, 2002.

前田直樹・渡辺 晃,微小地震の活動様式-近畿地方中北部の微小地震活動について-,地 震2,**37**,579-598,1984.

文部科学省研究開発局・国立大学法人京都大学防災研究所,平成23年度上町断層帯におけ る重点的な調査観測成果報告書,258p,2012.

- 中村洋光・宮武 隆, 断層近傍強震動シミュレーションのための滑り速度時間関数の近似 式, 地震2, 53, 1-9, 2000.
- Okada, Y., Internal deformation due to shear and tensile faults in a half-space, Bull. Seis. Soc. Am., **82**, 1018-1040, 1992.
- 大西良広・堀家正則,統計的グリーン関数法を用いた3成分地震動合成法の兵庫県南部地 震への適用,構造工学論文集,46B,389-398,2000.
- 大阪府,大阪府自然災害総合防災対策検討(地震被害想定)報告書,238pp,2007.
- Pitarka, A, 3D elastic finite-difference modeling of seismic motion using staggered grids with nonuniform spacing. Bull. Seism. Soc. Am., **89**, 54-68, 1999.
- Somerville, P.G., K. Irikura, R. Graves, S. Sawada, D. Wald, N. Abrahamson, Y. Iwasaki, T. Kagawa, N. Smith, and A. Kowada, Characterizing crustal earthquake slip models

for the prediction of strong ground motion, Seismol. Res. Lett., 70, 59-80, 1999.

Townend, J. and M.D. Zoback, Stress, strain, and mountain building in central Japan, J. Geophys. Res., **111**, B03411, 2006.

- Yamashita, F., Fukuyama, E., and Omura, K., Estimation of fault strength: Reconstruction of stress before the 1995 Kobe earthquake, Science, **306**, 261-263, 2004.
- 吉田邦一・関口春子・山本浩司, 大阪堆積盆地浅層地盤構造モデル CD-ROM, 地質調査総 合センター研究速報 no. 52, (独) 産業技術総合研究所, 2010.
- 吉田 望・末富岩雄, DYNEQ: 等価線形法に基づく水平成層地盤の地震応答解析プログラム, 佐藤工業(株)技術研究所報, 61-70, 1996.
- Zeng, Y., J.G. Anderson, and G. Yu, A composite source model for computing synthetics strong ground motions, Geophys. Res. Lett. **86**, 725-728, 1994.