論 文

経時特性に着目した強震動予測手法の 違いに関する一考察

仲野健一*1

免震や超高層建物への影響が危惧される南海トラフ巨大地震に備えるため、同地震で発生する強震動 の予測が数多く試みられている.強震動の計算においては、計算手法毎に用いられる位相特性が違うため、 最終的な計算波形が大きく異なる.本研究では、南海トラフ巨大地震の強震動シミュレーションを異なる 複数の計算手法で実施し、各計算手法で得られた波形の非定常スペクトルや継続時間を比較した.その結 果、合成波形の経時特性が顕著に異なることを明らかにした.この原因としては計算手法毎に用いる要素 波形の作成方法の違いが大きく影響しており、経験的に得られる経時特性を利用することの有用性を指摘 した.

キーワード: 南海トラフ地震, 強震動予測, 半経験的手法, 経時特性, 非定常スペクトル, 継続時間

1. はじめに

南海トラフ沿いの巨大地震においては、一般構造物の 他,免震や超高層建物等への甚大な構造的被害ならびに 人的被害につながる可能性が高い.また、巨視的な視点 から被害後 20 年間で約 1,410 兆円の経済的な被害が推 計されている¹⁾.この推計には構造物の損傷や人的被害, また,それらに伴う経済活動の低下等の様々な要因が含 まれる.その前提として南海トラフ沿いの巨大地震で発 生する地震動(強震動)の強さによるところが大きいこ とから、最新の科学的知見や社会的要求を反映しつつ, 適切な強震動を計算する手法を模索していくことは大変 重要である.

一般的な強震動を評価する計算手法としては,有限差 分法(FDM)等の数値計算手法(および短周期域を対象 にした計算手法とのハイブリッド手法)もしくは半経験 的手法(経験的グリーン関数法や統計的グリーン関数法) が用いられることが多い^{例えば2)}.経験的グリーン関数法 (EGF)では中小地震の実地震観測波形を要素波形として 直接用いることから,実務において信頼性の高い手法と されている⁶⁾.一方,統計的グリーン関数法(SGF)は 人工的に作成する要素波形を作成することで任意の建設 地点に適用できることから,EGFを補完する形で提案さ れた手法である.構造設計実務では,計算精度と簡便性 のバランスから半経験的手法(EGFやSGF)が用いられ ることが多い.

しかしながら,上記の半経験的手法においては,その 計算手法の枠組みの中でどのような要素波形を用いるか (もしくは作成するか)によって,最終的な地震波形が 大きく異なることが指摘されている^{例えば2)}.南海トラフ 巨大地震では,長周期・長時間地震動による繰り返しの 影響が懸念されており,それは地震波形の経時特性(位 相特性)に依存する^{例えば3).4}.

以上のことから、本研究では、半経験的手法(EGF や SGF)を対象として、南海トラフ巨大地震の強震動シミュ レーションを異なる複数の条件で実施する.各ケースで 得られる波形の非定常スペクトルや継続時間を比較し、 強震動予測における経時特性のモデル化について考察 する.

2. 計算条件

2.1 断層モデル

本稿では、地震動の計算手法として半経験的手法(SGF 及びEGF)を用いることから、特性化震源モデルを設定 する必要がある。南海トラフ地震を対象として巨視的パ ラメータに相当するものは具ら⁵⁾の断層モデルを参照す ることとし、微視的パラメータに相当するものは具ら⁵⁾ 及び内閣府⁶⁾を参照して設定した^{7),8)}(図-1).

SGF については要素波形を任意に作成できるが,EGF に ついては適切な要素波形の選定が重要となる.九州地方 においては、南海トラフ地震の想定震源域に被る日向灘 沿いでプレート境界地震が発生している.一方、四国地 方においては、同想定震源域でのプレート境界地震の発 生は明確には確認されていない(マグニチュードMが4 程度以上のイベントに関して).そこで、**表**-1に示す2 種類の地震で得られた観測記録を要素波形として使用す る.一つは日向灘沖で発生したプレート境界地震と判断 できるイベントで得られた地震波形で、もう一つはプ レート境界地震と断定はできないが四国沖で発生したイ ベントである.両者のメカニズム解は F-net⁹ で推定されたものを参照した(走向・傾斜角・すべり角は2組推定されるがそのうち第1節面を記載). **表**-1の断層タイプは Shearer et al.¹⁰⁾の基準で判断している. **図**-1には弘瀬ら¹¹⁾のプレート境界面を参考として示す.



2.2 計算条件

表-2に本稿で設定した計算ケースの一覧を示す. SGFでは経時特性(位相)の計算条件を変えることで合 計2ケースを設定した.Case01ではBoore¹²⁾の包絡形関 数を,Case02ではスペクトルインバージョン(GIT)で 評価された群遅延時間に基づく位相スペクトル¹³⁾をそ れぞれ地震波形の計算に用いた(振幅は仲野・川瀬¹³⁾ に基づき経験的な震源・伝播・地盤増幅特性を使用). EGFでは壇・佐藤¹⁴⁾の経験的グリーン関数法を採用した. しかし,要素波形選定の影響が大きいことから複数の要 素波形を比較することとして,Case03では表-1に示す No.1の地震波形を,Case04ではNo.2の地震波形をそれ ぞれEGFの要素波形として用いた.計算対象地点は図-1 に示す通りである.Case05は佐藤ら³⁾の経験的手法に 基づき,大川ら⁴⁾によって算出された計算波形であり, 比較のために既報で公開されている波形を使用する. 地表面波形を扱う場合,南海トラフ地震のような巨大 地震においては特に表層地盤の非線形特性による影響を 考慮する必要がある.しかし,本稿では各計算条件が計 算波形の経時特性(位相)に与える影響のみに着目して いることから,以下においては地盤の非線形性は考慮し ない.

表-1 地震リスト (EGF の要素地震)

No.	Date	Lat.	Lon.	Dep. (km)	Strike	Dip	Rake	M0 (N.m)	Fault Type*
1	2019/03/27, 09:11	32.1530	132.1552	14.60	221	21	104	8.08e+16	Reverse
2	2021/10/14, 02:00	32.4447	133.2185	19.62	189	38	80	1.09e+15	Reverse

3. 非定常スペクトルを用いた計算結果の分析

地震工学の分野では、非定常スペクトル解析によって 地震波形の周波数特性の時間変化を推定する試みがなさ れている^{例えば15,16}. その目的からすれば、一定幅のタイ ムウインドウ毎にFFTを実施し、そのFFTを時間毎に並 べたいわゆるランニングスペクトルを用いることもあ る.しかし、地震波形に注目する場合、5~10秒等の 長周期成分が検討対象範囲に入るので、同周期成分が十 分に入るタイムウインドウを設定すると解像度が著しく 低下する点に注意が必要である.

特定の帯域通過フィルターのインパルス応答 $h_n(t)$ を 用いれば、帯域通過フィルターに入力した波形f(t)の出 力波形 $g_n(t)$ は、式(1) ~式(3) で表現できる¹⁵⁾.

$$g_n(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) h_n(t-\tau) d\tau \tag{1}$$

$$h_n(t) = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} H_n(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$
 (2)

$$H_{n}(\omega) = \begin{cases} exp \left[-\alpha \left(\frac{\omega - \omega_{n}}{\omega_{n}} \right)^{2} \right] & \text{if } (1 - \beta)\omega_{n} \le \omega \le (1 + \beta)\omega_{n} \\ & \text{if } \omega < (1 - \beta)\omega_{n} \\ 0 & \text{if } \omega > (1 - \beta)\omega_{n} \end{cases}$$
(3)

ただし、 $H_n(\omega)$ は中心振動数 ω_n を有する帯域通過フィル ターであり、 $(1-\beta)\omega_n \le \omega \le (1+\beta)\omega_n$ の範囲では exp[]の値をとり、 $\omega < (1-\beta)\omega_n$ または $\omega > (1+\beta)\omega_n$ の範囲では0をとる.また、 $\alpha \ge \beta$ は定数であり、 β は計 算効率のために導入されたパラメータである.これらの

£ -	目体ではない転	07 n+ 4+ 44	計算対象地点					
ケース	計算手法の分類		KOCH03	KOCH04	KOC007	OSKH02	AIC003	
Case01	半経験的手法(SGF)	包絡形関数(Boore, 1983)	0	0	0	0	0	
Case02	半経験的手法(SGF)	群遅延時間(仲野・川瀬, 2021)	0	0	0	0	0	
Case03	半経験的手法(EGF)	表1のイベントNo.1	0	0	-	-	-	
Case04	半経験的手法(EGF)	表1のイベントNo.2	0	0	-	-	-	
Case05	経験的手法	群遅延時間(大川ら, 2013)	-	-	0	0	0	

表-2 計算ケースと計算対象地点一覧



図-2 KOCH03 及び KOCH04 における非定常スペクトルの比較(非定常スペクトルと速度波形の振幅値は最大値で基準化している)

値は解析対象ごとに試行錯誤的に設定されるべきもので あるが、ここでは、神山¹⁵⁾ に従い、 $\alpha = 50$ 、 $\beta = 0.15$ と 設定した.上記の手順で中心振動数 ω_n 毎に求めた $g_n(t)$ を、まとめて周波数軸と時間軸の2次元配列として表現 したものは、 $\omega_n \varepsilon \omega$ として一般化すれば、いわゆる非定 常スペクトル $F(\omega,t)$ として定義される.

図-2に、Case01 ~ Case04 の非定常スペクトルの比較を示す.なお、各ケースの計算波形の妥当性については既報にて別途検証済みである^{7),8)}.図-2(a)は KOCH03の計算結果、同図(b)はKOCH04の計算結果である.

各図において縦に Case01 から Case04 までの非定常ス ペクトルを並べている.また,非定常スペクトルと併せ て速度波形を示している.ここでは,EGFの要素地震 No.2 が比較的地震規模が小さいため,有効周波数を勘 案して 0.2 ~ 10Hz のバンドパスフィルタを全ての波形 に施した.なお,水平2 成分の平均値を用いている Case05 を除いて比較には NS 方向の結果を示す.

これらの図を見れば明らかなように, Case01 では他 のケースに比べて,全体的に各周波数成分の経時的な変 化は小さいことがわかる.このことはBoore¹²⁾の包絡形 関数が震源におけるパルス性の波形形状のみをモデル化 しているためであり、その適用範囲については注意を払 う必要がある.一方, Case02 については, KOCH03 およ びKOCH04ともに周波数領域の振幅が大きい領域が、1Hz から 0.1Hz にかけて経過時間とともに移動しているよう に見える.このような経時的な特徴は自然地震において はよく見られる傾向である^{例えば13)}. 巨大地震や浅い地殻 内地震においては,震源から観測点に直接到来する実体 波成分とは異なり,特に表面波として比較的長い伝播距 離で振幅が成長しながら到来することが多いことから, 実体波の到来する時間から遅れて長周期成分が卓越する 傾向にある.従って、Case02ではそのような傾向が適 切に反映されていると考えられる.しかし、後述するよ うに、そのような傾向の"強さ"については様々な要因 に左右される点に注意が必要である. Case03 および Case04はEGFによって算出された計算波形であるが、特 に KOCH04 において、両者の経時特性は大きく異なって いることがわかる. Case03の KOCH04 では Case01 と同 様に周波数振幅の経時的な変化はほとんど見られない が、Case04 では実体波の到達と考えられる 100 秒より も後ろの160~200秒にかけて非常に大きな振幅を有し ていることがわかる.このことは EGF の要素波形の選定 に起因しており、観測波形の再現性という観点において 以前から重要な課題であったが^{例えば2),8)},今回の比較を 通じて経時特性に注目した検討を行う際にも注意すべき 点であることが改めて確認できた.このことは、後述す るように、構造物の地震応答問題への適用を前提とした フォワード型の強震動予測において強く意識する必要が あると考えられる(計測震度の予測問題では重要視され ないことも多い).

次に,比較的自然地震を模擬していると判断される Case02 を,Case02 と同様に群遅延時間を用いた大川ら⁴⁾ の手法で求められた計算波形(Case05)と比較する.図-3 に,Case02 と Case05 の非定常スペクトルの比較を示す. 比較には KOC007,OSKH02,AIC003 を用いた.Case05 に ついては建築研究所の Web ページ¹⁷⁾の公開波形を直接 使用した(OSKH02,AIC003 は地表面相当の波形,KOC007 は工学的基盤相当の波形).

KOC007 および AIC003 においては、両者とも概ね同様 の周波数帯の振幅が卓越していること、Case02に比べ て Case05 の方が周波数振幅の経時的変化がやや大きい ものの顕著ではなく、同様の経時特性を有していると言 えよう.ただし,速度波形の形状としては明らかに異なっ ていることがわかる.このような差異が構造物の地震応 答解析に与える影響については継続的に検討していきた い.一方, OSKH02 においては概ね同様の周波数帯が卓 越しているが、その経時的変化は顕著に異なっているこ とがわかる.この差異については計算手法の違いに起因 している. まず, 仲野・川瀬¹³⁾ においては, Nakano et al.¹⁸⁾で構築された強震記録のデータベースに近年の強 震記録を追加した上でスペクトルインバージョン法 (GIT) を適用してフーリエ振幅スペクトルと群遅延時間 の平均的な予測モデルを構築し、それらに基づく強震動 計算手法を提案している. ただし, Nakano et al.¹⁸⁾ に おいては、データベースに M_{MA}4.5~8までの幅広い地 震記録を含んでいるが,解析精度の観点から震源距離 200km以内のデータに限定してGITを実施している.従っ て、例えば後続動で表面波が特異に卓越するような事象 の地震波形記録(いわゆる盆地転換表面波が顕著な地震 波形記録)のデータベースへの収録数は限定的である. Case02 で採用した仲野・川瀬¹³⁾ は平均的な強震動の評 価に資することを目的として, 波形合成に用いるための 適切な要素波形の推定を試みている.大川ら⁴⁾は佐藤ら³⁾ と同様に群遅延時間に対して設定した回帰モデルを最小 二乗法で解いているため、仲野・川瀬¹³⁾と物理的背景 は異なるものの、アプローチとしては異種のものではな い. ただし、大川ら4)は海溝型の巨大地震への適用を前 提としており,回帰分析に用いる強震記録のデータベー スには、後続動が卓越した特定のイベントにおける強震 記録が主に含まれている. そのため, 当該データベース に基づいて構築された経験的手法を用いた場合、継続時 間の長い地震動が計算されやすい.また、巨大地震への 適用のために異なる複数のセグメントで生成された6つ





の波形を時間領域で重ね合わせており、このことは特に 地震波形の長周期成分の経時特性に大きく影響を与える 要因として指摘されている¹⁹⁾.上記のような計算手法の 違いから、OSKH02の比較で見られる差異が生じている と考えられる.

4. SR 継続時間を用いた計算結果の分析

ここでは、地震動の波形形状(位相)に関する特性を 示す指標の一つとして継続時間を扱う.能島²⁰⁾は、5%~ 95%までの全パワーで正規化された地震動波形の累積パ ワー曲線における占有時間で定義されるSR継続時間 (Significant Relative Duration)を継続時間の回帰モデ ル構築に用いた.本稿では能島²⁰⁾の回帰モデルを用いて, KOC007, KOCH03, KOCH04の3地点を対象にして各ケース の計算波形の継続時間を推定・比較する.なお,能島²⁰⁾ の回帰モデルの利用で特定地点のサイト特性に関して必 要なZ1.4 (S波速度 Vs = 1400m/s上面深さ)とAVS30 (地 表から 30m までの平均S波速度)については,JIVSM²¹⁾と K-NET 及び KiK-net²²⁾の PS 検層データを参照して設定し た (Z1.4 はZ1.5 で代用).

図-4に, SR 継続時間の比較を示す. 同図 (a), (b), (c) はそれぞれ KOC007, KOCH03, KOCH04の SR 継続時間 である. 図中の白抜きの丸印は各計算ケースで求められ



た SR 継続時間を、黒色の実線は能島による回帰モデル の平均値,黒色の点線は平均値±1σを示す(σは対数 標準偏差). KOC007 では Case01, Case02, Case05 の計 算結果を示しているが、本研究の SR 継続時間は平均値 -1σのラインと概ね一致している.従って、この地点で は、継続時間はモデル化によって変動しにくいことを示 唆している.このことは図-3の非定常スペクトルが示 す傾向を支持する結果と言える.ただし,能島²⁰⁾の回 帰モデルとの整合性という観点からは、継続時間が延び にくい地点であるかどうか引き続き調査する必要があ る. 図-4 (b) において, KOCH03 では Case01, Case02, Case03, Case04の計算結果を示している. 同図を見れ ば明らかなように、Case03、Case04 は能島の回帰式の 平均値と概ね調和的である.この2ケースはEGFによる 計算結果であり、SR 継続時間に関しては適切に推定で きていると判断できる. Case02 については平均値と平 均値-1ののラインの間に入っているものの、やや継続時 間が短い傾向にある.一方, Case01 については継続時 間が平均値-1σのラインよりも短くなっている.このこ とから、少なくとも、Booreの包絡形関数を使う場合、 長い継続時間を表現することは難しいことが指摘でき る. 図-4 (c) において, KOCH04 では Case01, Case02 については図-4(b)と概ね同様の傾向である. Case03 の継続時間は平均値 -1σ と概ね一致しているが、Case04 の継続時間は平均値と平均値+1σの間に入っている.こ れらのケースの違いは要素波形の違いによって生じてい ることから,SR継続時間の観点からも,要素波形とし て用いる地震波形の選定が重要であることが改めて示唆 される.

強震動予測において EGF の適用性が高いことは多くの

既往研究によって確かめられており,4章で得られた結 果はそれらに調和的である.一方で,3章で示した非定 常スペクトルの分析の範囲においてではあるが,経時特 性に関して言えば,EGFの結果が必ずしも自然地震で経 験的に得られている知見と整合しないケースが認められ た.その観点からは,Case02で採用した計算手法のよ うに経験的に得られる経時特性をモデル化することで安 定して既往の知見と調和的な地震波形を算出できる可能 性があることを指摘できる.ただし,本稿で示したのは 限定的なケースであり,特にEGFでは前述のように要素 波形の選定の影響が大きいことから,継続的な検討が必 要である(この点がEGFを構造設計実務で利用する上で の課題と捉えることもできよう).

5. まとめ

本稿では、半経験的手法である EGF と SGF を対象にし て経時特性と継続時間を分析した.

経時特性の分析には非定常スペクトルを用いた.その 結果,EGFでは要素波形として用いる地震波形の選定の 影響が大きく,要素波形によって経時特性が大きく変動 することが確認できた.EGFでは通常過去の地震観測記 録を用いることから,地震活動が低い地域の対象地点と 想定震源域を結ぶ経路上で適切な地震記録が得られてい ない場合,EGFを採用して強震動を予測することの難し さを改めて示唆した.一方,SGFでは包絡形関数ではなく, Case02で採用した経験的に得られる経時的特性をモデ ル化した位相スペクトルを用いる方が,自然地震で得ら れた知見と調和的な地震波形が得られる可能性があるこ とがわかった. 地震動の波形形状(位相)に関する特性を示す指標の 一つとして継続時間に着目して分析を行い,能島²⁰⁾の 回帰モデルと比較することで各計算手法の適用性を検証 した.その結果,EGFでは要素波形選定の影響は存在す るものの,平均的なSR継続時間を与える可能性の高い 手法であることがわかった.一方で,SGFでは,Boore¹²⁾ の包絡形関数を使う場合,長い継続時間を表現すること は難しく,例えば仲野・川瀬¹³⁾のように経験的な経時 特性モデルを利用した位相スペクトルを用いた方が能島 の回帰モデルの平均値±1σの範囲と対応する地震波形と なることが期待できる.

以上のことから,非定常スペクトルとSR 継続時間等 の経時的な特性の観点から,EGFの適用が難しい場合の 代替手法として,経験的な経時特性モデルを利用した位 相スペクトルを用いることで,SGFでも適切な地震波形 を求められる可能性がある.今後,非定常スペクトルの 経時特性とSR 継続時間の指標が,構造物の地震応答と どのように関連付けられるか,継続的に検討を進めたい と考えている.そのような検討を踏まえて,フォワード 型の強震動波形の計算結果の妥当性を確認する手段を開 発していきたい.

謝辞

本論の作図にあたっては GMT²³⁾ を利用しました.また, EGF の要素地震として K-NET 及び KiK-net²²⁾ を活用させ て頂きました.ここに記して御礼申し上げます.

参考文献

- 土木学会:「国難」をもたらす巨大災害対策についての技 術検討報告書,土木学会,平成29年度会長特別委員会レ ジリエンス確保に関する技術検討委員会,2018.
- 日本建築学会:最新の地盤震動研究を活かした強震波形の 作成法,2009,164p.
- 3) 佐藤智美,大川出,西川孝夫,佐藤俊明,関松太郎:応答 スペクトルと位相スペクトルの経験式に基づく想定地震に 対する長周期時刻歴波形の作成,日本建築学会構造系論文 集,第75巻,第649号,2010, pp.521-530, doi:10.3130/ aijs.75.521.
- 4) 大川出, 佐藤智美, 佐藤俊明, 藤堂正喜, 北村春幸, 鳥井信吾, 辻泰一, 北村佳久: 超高層建築物等への長周期地震動の影 響に関する検討-南海トラフ4連動地震による超高層・免 震建物の応答解析-, No. 147, 2013, 324p.
- 5) 具典淑, 壇一男, 宮腰淳一, 小穴温子, 藤原広行, 森川信之: 南海トラフ沿いの巨大地震による東海・近畿地方の地震動 評価, 2019 年度日本建築学会大会(北陸) 構造部門(振動) パネルディスカッション, 2019, pp. 3-12.
- 6)内閣府:南海トラフの巨大地震モデル検討会において検 討された震度分布・浸水域等に係るデータ提供について、 2012, http://www.bousai.go.jp/jishin/nankai/model/

data_teikyou.html (参照 2021-09-16).

- 7)仲野健一:経験的に得られたフーリエ振幅・経時特性モデルに基づく大阪湾周辺を対象にした南海トラフ地震動の推定,日本地震工学会第16回年次大会,B-2-2,T2021-003,2021.
- 8)仲野健一:南海トラフ巨大地震における四国・九州地方を 対象とした強震動予測と免震建物応答推定,第16回日本 地震工学シンポジウム,2023(印刷中)
- 9) National Research Institute for Earth Science and Disaster Resilience: NIED F-net, National Research Institute for Earth Science and Disaster Resilience, 2019, doi:10.17598/NIED.0005.
- Shearer, P. M., G. A. Prieto, and E. Hauksson: Comprehensive analysis of earthquake source spectra in southern California, J. Geophys. Res., Vol.111, B06303, doi:10.1029/2005JB003979.
- 弘瀬冬樹,中島淳一,長谷川昭: Double-Difference Tomography 法による西南日本の3次元地震波速度構造および フィリピン海プレートの形状の推定,地震2,第60巻,第 1号, pp. 1-20, 2019, doi:10.4294/zisin.60.1.
- 12) Boore, D. M.: Stochastic simulation of high-frequency ground motions based on seismological models of the radiation spectra, Bull. Seism. Soc. Am., Vol. 73, pp.1865-1894, 1983, doi:10.1785/BSSA07306A1865.
- 13) 仲野健一,川瀬博:経験的に得られたフーリエ振幅・経時特性モデルに基づく統計的グリーン関数を用いた強震動予測手法の提案と適用性の検証,日本地震工学会論文集,第21巻,第2号,pp.130-153,2021,doi:10.5610/jaee.21.2_130.
- 14) 壇一男, 佐藤俊明: 断層の非一様すべり破壊を考慮した半経 験的波形合成法による強震動予測, 日本建築学会構造系論 文集, 第 63 巻, 第 509 号, 1998, pp. 49-60, doi:10.3130/ aijs. 63. 49_2.
- 15)神山眞:強震地震動の非定常スペクトル特性とその波動論的 考察,土木学会論文報告集,第284号,1979,doi:10.2208/ jscej1969.1979.284_35.
- 16) Dziewonski, A., Bloch S., Landisman M.: A technique for the analysis of transient seismic signals, Bull. Seism. Soc. Am., Vol. 59, No. 1, pp. 427-444, 1969, doi:10.1785/ BSSA0590010427.
- 17) 建築研究所:長周期地震動の予測手法,https://smo.kenken.go.jp/long/(参照 2023-10-06)
- 18) Nakano, K., kawase, H. and Matsushima, S.: Statistical properties of strong ground motions from the generalized spectral inversion of data observed by K - NET, KiK - net, and the JMA shindokei network in Japan, Bull. Seism. Soc. Am., Vol. 105, No. 5, pp. 2662-2680, 2015, doi:10.1785/0120140349.
- 19) 小阪宏之,田中良一,仲野健一,前川利雄,畑義雄,山崎 康雄,石川理人,久田嘉章:南海トラフを対象とした改良 経験式に基づく設計用入力地震動策定における留意点,日

本地震工学会論文集, 第 20 巻, 第 3 号, pp. 3-115, 2020, doi:10.5610/jaee.20.3_96.

- 20) 能島暢呂:累積パワーに基づく地震動継続時間の経験的予 測式の構築、日本地震工学会論文集、第15巻、第6号、 2015, pp.25-43, doi:10.5610/jaee.15.6_25.
- 21) 地震調査研究推進本部:「長周期地震動予測地図」2012年 試作版 付録 2, 全国1次地下構造モデル(暫定版), 2012, https://www.jishin.go.jp/evaluation/seismic_hazard_ map/lpshm/12_choshuki/(参照 2021-09-16).
- 22) National Research Institute for Earth Science and Disaster Resilience: NIED K-NET, KiK-net, National Research Institute for Earth Science and Disaster Resilience, 2019, doi:10.17598/NIED.0004.
- 23) Wessel, P. and Smith, H.F.W.: New, improved version of Generic Mapping Tools released, Eos Trans. AGU, Vol. 79, No. 47, p. 579, 1998, doi:10.1029/98E000426.

A study on the differences in strong ground motion prediction methods focusing on temporal characteristics

Kenichi NAKANO

In order to prepare for the Nankai Trough mega-earthquake, which is likely to have an impact on seismic isolation and high-rise buildings, many attempts have been made to predict the strong ground motions that will occur in the earthquake. When calculating strong ground motions, the phase characteristics used differ depending on the calculation method, so the final calculated waveforms differ greatly. In this study, we conducted strong motion simulations of the Nankai Trough mega-earthquake using multiple different calculation methods, and compared the unsteady spectra and duration of waveforms obtained with each calculation method. The results revealed that the temporal characteristics of the synthesized waveforms were significantly different. The reason for this is largely due to the difference in the method of creating the element waveforms used for each calculation method, and it was pointed out that it is useful to use the temporal characteristics obtained empirically.