遅れてやってきた 2022年フンガ火山噴火起源の 最大波高津波

綿田辰吾

フンガ噴火では,全世界に音速で大気波動が広がり, 海域では津波が発生した。通常の津波の速度を超え た津波が遠地まで到達したのは,1883年インドネ シア・クラカタウ火山噴火以来である。日本沿岸で は津波初動から2~6時間遅れて最大振幅の津波が 到来している。火山噴火に伴う大気波動起源の津波 予測に向けて,この遅れた最大波高の発生メカニズ ムの解明が急がれる。

2022年1月15日14時30分(協定世界時UTC,以下同じ)頃に発生したフンガ・トンガ-フンガ・ハ アパイ火山の大規模噴火(以下,フンガ噴火)により, 津波が発生して太平洋全域で観測された。通常の 巨大地震や海底地滑りで発生する津波と異なり, 日本に到来した津波は,気象庁が想定していた到 来よりも3時間以上早かった。また,最大波高 は最初に到来した津波から2~4時間遅れて到来 し,その振幅が奄美と久慈では1mを超えた¹。

Delayed peak amplitude of the 2022 Hunga Tonga-Hunga Ha'apai volcanic eruption tsunami Shingo Watada わただ しんご 東京大学地震研究所(地震学・津波) watada@eri.u-tokyo.ac.jp

トンガから日本への経路上にある南太平洋の島々 での潮位を監視していた気象庁は、1mを超える ような津波がないため、津波注意報を津波到達前 に発令しなかった。1883年インドネシア・クラ カタウ火山噴火時にも同様の津波が発生したこと が知られている。本稿では、観測事例を紹介しつ つ、過去に提唱された大気波動起源の津波の発生 の原理を紹介する。

フンガ噴火による気圧波の発生

フンガ噴火では、2022年1月15日に発生し た大規模噴火時刻の前後にあたる4時14分15 秒にM5.8地震(米国地質調査所による)が発生した。 日本の静止気象衛星ひまわり8号はフンガ噴火 の最初の映像を4時10分に撮影している。ただ し衛星画像には10分以下の時間分解能はない。 火山灰を含んだ噴煙傘は、高度30kmまで上昇、 直径400kmまで拡大し、4時50分には一部が 高度50km超の成層圏上部まで達した²。噴火に より発生した気圧波は地球を周回し、その様子は 地上気圧計によって計測された^{3,4}。Yuen らは世 界に分布する 500 を超える気圧計記録から気圧 波到達時刻と最大振幅時刻を読み取り、 回帰分析 により、その伝播速度(314 m/s)を決定し、直近(距 離 756 km)の観測点の気圧波形から、大気音波は4 時2分から発生し始め、大気ラム波(後述)の出現 時刻は4時15分、最大振幅のラム波を発生させ たと考えられる大規模噴火は4時30分にピーク を迎えたとした5。最初の大気音波の発生時刻は 遠地地震記録の最初の地震P波読み取り時刻と も合致する5。大気ラム波伝播シミュレーション と観測された圧力波形を比較し最大波の発生時刻 を4時30分とした Amores らの結論⁴とも整合的 である。また、Themensら⁶は世界に分布する 4000 台以上で記録された全球測位システム(Global Navigation Satellite System, GNSS) 信号から大規模電離 層擾乱が電離層伝播する速度を推定し、最大電離 層擾乱発生時刻を4時32分と推定している。

津波を引き起こした大気波動

フンガ噴火前後の合成開口レーダー画像を比較 すると、噴火後に直径1kmを超えるフンガ・ト ンガ-フンガ・ハアパイ火山島(南緯20.536度.西経 175.382度、米国スミソニアン自然史博物館ホームページ、 2022による)が消失している⁷。火山島の大規模火山 噴火により津波が発生し、近隣のトンガタプ島内 北西部では波高15mに達する津波が到来した。 この津波が海域を伝って伝播するよりも早く、噴 火により発生した大気圧力波がほぼ310m/s(成層 圈・対流圏の平均温度の音速)で伝わった⁸(図1)。この大 気圧力波は海面や地面に沿って伝わる境界波の一 種で、ラム波と呼ばれる。

ラム波は圧縮性があり音速で伝わるが、純粋な 音波ではなく、重力下で水平境界に沿ってのみ存 在する。地球の大気と海の場合、ラム波の伝播速 度は津波の速度よりも速い。海面の圧力擾乱の伝 播速度が、水深から決まる津波速度よりも速い場 合、海面の圧力擾乱の移動とともに海面上昇が同 じ速度で追随することが知られている⁹。実際、 深海底に設置された津波計では、ラム波と同じ速 度でトンガから広がる海面高変化を測定している (図2)。海面(陸上)と深海底の圧力変動の振幅は、 海底での圧力変動の方が2倍以上大きい。これ はラム波と接する海面が盛り上がっていることを 意味する。通常の高気圧・低気圧のようなゆっく りと移動する気圧変動では海面補償が働き、気圧 の増大分を打ち消すように水位が下がり、海面高 変化は海底圧力計測式の津波計に記録されない。 風吹により生じる海面の波は、水深と比べてずっ と短波長のため、海底まで届かずやはり深海津波 計に記録されない。

図3では東日本周辺を例にとり,深海域の津 波計記録と沿岸の潮位計記録,さらにラム波を記 録している気圧計記録を同じ時間軸で比べている。 津波計記録にある↓は、トンガから到来する通常 の津波の到達予測時刻である。日本へは予測より 3時間以上前に津波が到達している。深海域では、 津波初動は海面気圧変動とほぼ同じ波形をしてい るが、大きさが2倍以上違うことが確認できる。 沿岸に設置されている潮位計で測定すると、沿岸 では津波初動はラム波到達から30分から1時間 程度遅れて到達している。このことは、深海域で ラム波とともに伝わってきた初動津波は浅海域に 入ると急速に遅くなることを示している。

気圧波形では、大振幅のラム波以後は、地球を 周回するようなラム波を除き(図1)、ラム波に匹 敵する気圧波は見られない。一方、深海域の津波 波形はラム波の到着後もほぼ同様な振幅の変動を 繰り返し、沿岸潮位計記録では津波初動振幅を超 えるような津波が初動から2~6時間経過後に到 来している。津波を予測し津波被害軽減につなげ るには、この遅れてくる最大振幅波の発生メカニ ズムを解明する必要がある。

沿岸潮位を世界的に見ると,津波初動到達時刻 は海陸分布に関係なく,フンガ火山から307 m/s の速度で伝播している¹⁰(図4a)。津波初動の振幅 はフンガ火山近傍を除き,特定の地域特性は見ら れない(図4b)。最大波高は環太平洋沿岸やトンガ 付近,いくつかの諸島で大きくなっている(図4d)。



図 1-ラム波の伝播とシミュレーション(Burt³の図を改変)

上図はフンガ火山の位置を星印で、気圧観測点の位置を小さい黒丸と丸数字で示す。下図は、地球を周回す るラム波を、上図の丸数字の観測点のシミュレーション(黒線)と観測値(太めの灰色の線)で比較。縦軸はフ ンガ火山からの距離(一番下はゼロ、一番上は地球半周)。トンガから伝播したラム波が地球の裏側を回って 戻り、さらに地球を1周している様子が見て取れる。

津波初動と最大波高の到達時刻差は最大 10 時間 もある(図4c)。Carvajal ら¹⁰は,太平洋域で最大 波高が大きいことと,太平洋域の最大振幅の到達 時刻が太平洋を伝播する津波の平均速度 198 m/s でおおよそ説明できることから,最大波高生成に フンガ火山近傍からの寄与があるのではないかと 考えている。図3を見る限り,フンガ火山近傍 からの最大波高生成への寄与は明瞭ではない。

1883 年クラカタウ火山噴火津波との 類似性

1883年に発生したインドネシアのスンダ海峡 にあるクラカタウ火山島の大規模噴火では、島の ほとんどが吹き飛ばされ、その後クラカタウから 遠く離れた地域で津波が観測された¹¹。今回の 2022年トンガ津波と1883年クラカタウ津波は





以下の類似点がある。第1の類似点は、津波初 動が海域を伝わる理論津波よりも早く到達したこ と。第2の類似点は、遠地での津波の最大波高が、 最初の津波の到着後、たとえばサンフランシスコ では5時間程度遅れて発生したこと。第3の類 似点は、海域を経由した津波では考えられないよ うな地域で潮位変化が発生したこと。クラカタウ 津波では大西洋岸や欧州で、トンガ津波ではカリ ブ海や地中海など、ほぼすべての海域で発生して いる(図4)。これら通常の津波とは異なる特徴が 共通しているため、1883年クラカタウ津波の再 来とも言える。

Press & Harkrider¹² はこれらの特徴を,大気・ 海洋結合系の波動現象として理論的に解明するこ とを試みた。彼らは現実に近い構造をもつ大気中 の長周期音波,ラム波,内部重力波に相当する大 気自由振動モードを求め,火山噴火による各モー ドの励起と伝播問題を定式化し,火山噴火のよう な波源から生ずる大気波動シミュレーション手法 を開発した。彼らの手法では,海洋層を大気層の 一部として拡張して扱うため,大気から海洋へ, また海洋から大気への波動伝播が自動的に考慮さ

れる点が優れている。その理論によれば、ラム波 は分散性をもたず、津波よりも高速の大気音波速 度で伝播し、津波の分散曲線と交差しないためカ ップリングが起きず、ラム波の圧力変動は単に静 水圧変動程度の海面変動を生じる。一方、大気中 には複数の大気重力波が存在し、位相速度が周期 に依存する分散性を示し、位相速度が100~280 m/s 程度の通常の津波の位相速度と同じになる大 気重力波が存在する。火山噴火によりそのような 大気重力波が励起されると、大気中の振幅は小さ くても. 波長と周期が一致するため津波と共鳴す る。その結果、気圧変動から期待される静水圧変 動に比べて海面変動が数十倍から数百倍大きくな る。その共鳴を起こした津波はラム波起源の初動 津波から遅れて到着することを示し、上で述べた 3つの特徴を説明した。

2022 年フンガ噴火津波の遅れてくる最大波高 は Press & Harkrider が提唱するメカニズム¹²で 説明できるのか,あるいは他のメカニズムで説明 できるのか,多くの研究者が現在研究を進めてい る。



図 3-東日本周辺で計測した津波と気圧変化(Matoza ら¹³の図を改変)

深海底の水圧変化(Snet NS4N09, DART 21418)と沿岸潮位変化(釜石,釧路)と陸上気圧変化(襟裳,松代)を比較すると,深海底の 津波初動は,振幅は異なるがラム波の到達時刻と一致している。沿岸の津波初動はラム波の到達から 30 分に 1 時間程度遅れる。深 海津波計では大振幅の後続波があり,沿岸では最大潮位は初動から 4~6 時間後に出現している。津波計記録の途中の↓は,4時 14 分 15 秒を発生時刻とするフンガ噴火から通常の津波が伝播したときの到達予測時刻。

今後への期待

2022年フンガ噴火津波では大量の固体地球・ 海洋・大気・電離層を含む高層大気のデータが取 得された。これらのデータを解析してフンガ噴火 の実態が今後明らかにされるだろう。また今回の 短時間で終息した爆発的噴火により,固体地球・ 海洋・大気・電離層の多層系から構成される地球 系の,フンガ噴火を時間空間の入力点源とする,

波の分散性とは 波動の位相速度や群速度が波 の周期(または波長)により変化すること。長周期 の地震表面波やプールに投げ込んだ石が作る波紋 には分散性があるが,音波・地震のP波やS波, 長周期の津波はほとんど分散しない。 クリーンなインパルス応答を手に入れることがで きた。既存モデルの検証や新たな地球規模の現象 の発見から,地球系の理解が進む可能性がある。

ラム波の伝播速度は大気温度や風の影響を大き く受ける。図1の下図を見ると,地球を1周回 ってきたラム波の中には(例えば図中⑤⑥⑦の左から3 番目のピーク)シミュレーションから2時間ほど早 く伝播している場合があるのが見て取れる。火 山・気象・津波の分野間連携が今回の津波現象解 明に欠かせない。フンガ噴火津波を契機に,全球 的に時々刻々変化する風系や気温などの大気状態 を考慮した,大気と海洋の相互作用を含むような 高度なシミュレーション手法が開発され,大気波 動起源の津波の発生予測に関する研究が進展する ことを期待したい。

2022年フンガ噴火津波では数多くの研究が進



行中であり,数多くの論文がすでに投稿されてい る。それらの研究を引用できなかったことをお詫 びしたい。

謝辞 防災科学技術研究所所管の Snet(https://doi.org/10. 17598/nied.0007)を利用しました。また, 釜石験潮記録は 海上保安庁海洋情報部より提供いただきました。釧路験潮 記録は気象庁大気海洋部より提供いただきました。

文献

- 1-気象庁:フンガ・トンガ-フンガ・ハアパイ火山の噴火により発生した潮位変化に関する報告書(2022)
- 2-D. Smart: Weather, 77, 81(2022)
- 3-S. Burt: Weather, 77, 76(2022)

4—A. Amores et al.: Geophys. Res. Lett., **49**, e2022GL098240 (2022)

5-D. A. Yuen et al.: Earthq. Res. Adv., 100134(2022)

6—D. R. Themens et al.: Geophys. Res. Lett., **49**, e2022GL0981 58(2022)

- 7-宇宙航空研究開発機構:トンガ火山島衛星観測情報特設サイ
- h, https://earth.jaxa.jp/tonga-volcano/(2022)
- 8-小玉祥司:日経サイエンス,52(4),30(2022)
- 9-J. Proudman: Geophys. Supp. Mon. Not. Roy. Astron. Soc. 2 (4), 197(1929)
- 10—M. Carvajal et al.: Geophys. Res. Lett. **49**, e2022GL098153 (2022)

11—G. J. Symons ed.: *The Eruption of Krakatoa, and Subsequent Phenomena*. Trübner(1888)

- 12-F. Press & D. Harkrider: Science, 154, 1325(1966)
- 13-R. Matoza et al., Science, accepted