東北地方太平洋沖地震に伴う電離圏変動の数値シミュレーション

松村充<sup>1,2</sup>,品川裕之<sup>3</sup>,津川卓也<sup>3</sup>, 齊藤昭則<sup>1</sup>,大塚雄一<sup>4</sup>,家森俊彦<sup>5</sup> <sup>1</sup>京都大学大学院理学研究科地球惑星科学専攻 <sup>2</sup>日本学術振興会特別研究員DC <sup>3</sup>情報通信研究機構 <sup>4</sup>名古屋大学太陽地球環境研究所 <sup>5</sup>京都大学大学院理学研究科附属地磁気世界資料解析センター

1.導入

2011年東北地方太平洋沖地震(M9.0)の直後 に電離圏全電子数(TEC)の変動が観測された [Saito et al., 2011]: Tsugawa et al., 2011]. 震央 付近で観測された変動の周波数のうち,最も振幅が 大きかったのは4.5mHzで,次に振幅が大きかった のは3.7mHzと5.3mHzであった [Saito et al., 2011]. これらの周波数は地表と熱圏下部の間で捕 捉される音波の共鳴振動数に対応し,捕捉された音 波が高高度に漏れ出したものがこのTEC変動を引 き起こしたことを示している.

また, 震央付近から同心円状に伝播するTEC変動 も観測された [Tsugawa et al., 2011]. その位相速 度は140-780m/sであった.



図1:観測されたTEC変動 [Matsumura et al., 2011]. 緯度は同心円状の波面の中心と同じ.

本研究の目的は, 観測された現象を数値シミュ レーションで再現することにより, 現象の物理的な メカニズムを明らかにし, また波源の情報を推定す ることである. 今回の観測では時間的にも空間的に も高い分解能で電離圏変動の情報が得られたこと から, この現象を精密に再現できるようなモデルは, 他の現象に適用した場合にも高い再現性を得られ ることが期待される.

## 2.モデル

本研究ではShinagawaら[2007]の2次元の中性 大気圏-電離圏結合モデルを改良し3次元に拡張し た.計算領域は高度方向に0~600km,緯度・経度方 向にそれぞれ-2000~2000kmとした.格子幅は高 度方向に1km,緯度・経度方向にそれぞれ50kmと した.計算領域の中心は震央の位置(北緯38°,東経 143°)とした.平衡状態をつくった後,高度0kmで 擾乱を与えることにより,地震後の大気-電離圏変 動を再現した.

中性大気モデルは非線形非静力学圧縮性流体方 程式系で構成されている. 流体はO, N<sub>2</sub>, O<sub>2</sub>から成 る1流体である. 基本場の密度,・温度・組成は経験 モデルNRLMSISE-00から与えた. 日時は地震発生 時, F10.7=121, AP=37に設定した. 基本場は水平 方向に一様で時間的に一定とした. 背景風, コリオ リカ, イオンドラッグは無視した.

電離圏モデルのイオンはO<sup>+</sup>のみから成る. イオン 生成率は太陽天頂角に依存しないと仮定した. イオ ン・電子温度は中性大気の基本場と等しく, 電子密 度はイオン密度と等しいと仮定した. イオンはほぼ 磁力線に沿って動くと仮定し, 磁力線は双極子型と した. 電場の影響は無視した.

波源は震央付近の海面変動を想定し,周期10秒, 最大振幅1m/sの正弦波型の鉛直速度変動を直径 250kmの領域内に与えた.さらに震央から伝播す る津波も波源になっている場合の計算も行った.津 波として,周期2000秒,波長400km,最大振幅 10cm/sの正弦波型の鉛直速度変動を与えた.周期 と波長は津波としては典型的な値である [Occhipinti et al., 2006; Hickey et al., 2009].

## 3.結果と考察

図1はシミュレーションで得られた震央付近の TEC変動で,500秒の移動平均を引いたものである. 0-30分,30-50分に明瞭な波束が見られる.図3(a)



図2:500秒の移動平均を引いたTEC変動.



(a) 2-47分後



(b) 18-63分後

図3:TEC変動のパワースペクトル.

(b)はTEC変動のパワースペクトルで,図3(a)は計 算開始後2-47分,図3(b)は計算開始後18-63分後 のものを表している.図3(a)では5.4mHzおよび 4.5mHzに,図3(b)では3.8mHzにピークが見られ る. これらはいずれも地表と熱圏下部の間で捕捉さ れる音波の共鳴周波数に対応しており,観測と同様 に捕捉された音波が高高度に漏れ出したものがこ のTEC変動を引き起こした考えられる.図2で見ら れた波束は共鳴モード間のうなりと考えられる.高 周波側の共鳴モードが先に現れることは Rolland ら[2011]の観測結果とも調和的である.音波共鳴 モードは高周波のモードの方が音波の捕捉が弱く, 高高度に漏れやすいことが理論的に知られており [Kobayashi, 2007], シミュレーションの結果はそ れによるものと考えられる.







(b) 中性大気密度変動.

図4: (a)TEC変動と(b)高度300kmにおける中性大気密 度変動.

図4は波源の中心と同じ緯度におけるTEC変動 および高度300kmにおける中性大気密度変動の時 間変化を表している.いずれも卓越する位相速度は 330,400,670m/sであり,330m/sより遅いもの の振幅は著しく小さい.図5は高度300kmで鉛直 波数が0になるモードの波長と位相速度の関係を表 している.この図は音波モードの場合は赤い曲線よ り上側のモードは鉛直伝播可能,下側のモードは evanescenceであることを、重力波モードの場合 は緑の曲線より下側は鉛直伝播可能,上側は evanescenceであることを示している.この図を 用いると、シミュレーションで得られた変動のうち, 330,400m/sのものは内部重力波モード,670m/ sのものはevanescenceであることが示される.



図5:高度300kmで鉛直波数が0になるモードの波長と 位相速度の関係.



図6:基本場の密度の平方根で規格化された西向き中性 風速の高度分布(40分後).

これらのモードが下層大気から伝播してきたもの か,熱圏で励起されたのかを確かめるために,波面 の鉛直断面を調べた. 図6は基本場の平方根で規格 化された西向き中性風速の高度分布を表している. 時間は40分後である. この図から, 高度100kmの 上下で波面の連続性はないことが見て取れる. この ことは, 図4の変動を引き起こした波がいずれも高 度100km以上で励起されたことを示している.

このシミュレーションでは330m/sより遅い波 の振幅が小さいが,図1に見られるように観測され たTEC変動は330m/sより遅い波の方が振幅が大 きい.この原因として,実際には津波によって励起 された内部重力波も電離圏変動を引き起こしてい ることが考えられる.津波の位相速度はおよそ 200m/sであり,それと同じ位相速度の内部重力波 が大気中でも励起されることが過去の研究で報告 されている[Occhipinti et al., 2006; Hickey et al., 2009].



図7:津波を模した伝播性の波源を加えた場合のTEC変 動.



図8:基本場の密度の平方根で規格化された西向き中性 風速の高度分布(伝播性の波源を加えた場合,80分後). そこで, 津波の典型的な周期と波長を持った伝播性の波源を加えてシミュレーションを行ったところ, 図7のようなTEC変動が得られた. 200-270m/sの 波の振幅が大きくなっていることが見て取れる. また, 図8の水平風速の高度分布が示すように波面は 高度0kmから伸びており, 伝播性の波源によって励 起された内部重力波が, 位相速度の遅いTEC変動を 引き起こしたと考えられる.

## 4.まとめ

3次元の中性大気-電離圏モデルを用いて2011年3 月11日の東北地方太平洋沖地震後の電離圏変動の シミュレーションを行った. 震央付近で観測と同様 に音波共鳴由来の3.8, 4.5, 5.4mHzの変動が見ら れ, 4.5, 5.3mHzのモードが先に現れることを示し た. また, 震央付近から遠方に伝播する変動も再現 され, このうち330-670m/sの変動は熱圏で励起さ れることを示した. 200-270m/sの変動は, 内部重 力波が津波によって海面で励起され, 電離圏まで伝 播することによって引き起こされることを示した.

## 5.参考文献

(1) Hickey, M. P., G. Schubert, and R. L. Walterscheid, The propagation of tsunami- driven gravity waves into the thermosphere and ionosphere, J. Geophys. Res., 114, A08304, doi: 10.1029/2009JA014105, 2009. (2) Kobayashi, N., A new method to calculate normal modes, Geophys. J. Int., 168, 315-331, doi: 10.1111/j.1365-246X.2006.03220.x, 2007. (3) Matsumura, M., A. Saito, T. Iyemori, H. Shinagawa, T. Tsugawa, Y. Otsuka, M. Nishioka, and C. H. Chen, Numerical simulations of atmospheric waves excited by the 2011 off the Pacific coast of Tohoku Earthquake, Earth Planets Space, 63, 885-889, 2011. (4) Occhipinti, G., P. Lognonné, E. A. Kherani, and H. Hebert, Three- dimensional waveform modeling of ionospheric signature induced by the 2004 Sumatra tsunami, Geophys. Res. Lett., 33, L20104, doi:10.1029/2006GL026865,2006. (5) Rolland L. M., P. Lognonné, E. Astafyeva, E. A. Kherani, N. Kobayashi, M. Mann, and H. Munekane, The resonant response of the ionosphere imaged after the 2011 off the Pacific coast of Tohoku Earthquake, Earth Planets Space, 63, 853-857, 2011. (6) Saito, A., T. Tsugawa, Y. Otsuka, M. Nishioka, T. Ivemori, M. Matsumura, S. Saito, C. H. Chen, Y.

Goi, and N. Choosakul, Acoustic resonance and plasma depletion detected by GPS total electron

content observation after the 2011 Tohoku earthquake, Earth Planets Space, 63, 863–867, 2011.

(7) Tsugawa, T., A. Saito, Y. Otsuka, M. Nishioka, and T. Maruyama, lonospheric disturbance detected by GPS total electron content observation after the 2011 Tohoku earthquake, Earth Planets Space, 63, 875–879, 2011.