放射線帯電子の消失過程に関する研究

○ 千葉 貴司(1),小原 隆博(1),栗田 怜(2),三好 由純(2)
 E-mail: taka.c@pparc.gp.tohoku.ac.jp

(1) 東北大学大学院 理学研究科 惑星プラズマ・大気研究センター

(2) 名古屋大学大学院 太陽地球環境研究所

\Diamond Abstract

磁気嵐の際に大きく変動を起こす地球の電子放射線帯外帯の電子の変動過程について THEMIS 衛 星のデータを用いて研究を行った.放射線帯外帯電子の変動過程については、現在までに多くの研 究がなされており、いくつかの物理過程が提唱され、さらには観測的にも明らかにされている.し かしながら未だ定性的な理解にとどまっているのが現状である.外帯の変動を定性的に理解するた めには、外帯変動を引き起こしている、粒子の移送・消失・加速過程をそれぞれしっかりと理解し ていくことが必要である.そこで今回の研究では、特に粒子の消失過程に注目し、解析を行った. 粒子の消失過程については、波動粒子相互作用の結果による粒子の大気中への落下消失、断熱効果 による見かけ上の消失(Dst-effect)、磁気圏界面からの直接的な消失(Magnetopause Shadowing) が 考えられている. Turner et al., [2012] ではこれらの消失過程について複数衛星の観測データの解 析を用いて評価し、磁気嵐の主相での急激な外帯の消失は、磁気圏が圧縮された際の磁気圏界面か らの消失とそれに続く Outward Diffusion によるものだと結論づけている.磁気圏界面からの流失 については、Matsumura et al., [2011]や Ohtani et al., [2009]で示唆されているが、実際に放射線 帯のどこの領域までその影響が及んでいるかについては、まだ議論の余地がある.

そこで今回は、Drift Shell Splitting の理論[Roeder and Schulz,1971] を用いて電子の磁気圏界面 からの流失について評価を行った.地球の磁気圏は非対称的な構造となっており、この中をドリフ トする粒子はピッチ角が違えば、ドリフトシェル異なる.そして、ピッチ角が 90 度に近い粒子ほど 磁気圏界面に近いドリフト軌道となることから、磁気圏界面からの粒子の消失の影響として夜側で はピッチ角分布がバタフライ型に変化することが期待される.そしてピッチ角分布の変化から 磁気 圏界面からの電子の消失が評価できると考え、THEMIS 衛星の Solid State Telescope(SST) を用い てピッチ角分布の変化に注目し解析を行った.

解析の結果から磁気圏界面モデルで計算した磁気圏界面の位置の内側へのシフトに応答してバタ フライ分布の見られる位置もより地球側にシフトする傾向が見られた.そして,2009年から2013 年の5年間のイベントを統計的に解析することで,磁気圏界面の位置と電子のフラックスの減少す る Loss 領域や磁気圏界面からの電子の消失の結果バタフライ分布が見られていると考えられる Shadowing 領域には関係性が見られることが示された.しかしながら私たちの結果からは,電子の 消失は磁気圏界面からの消失だけでは説明できないこともわかった.この点については今後さらな る解析を行う予定である.

1. Introduction

地球の固有地場には,エネルギーが高い粒子が 補足されている領域があり,地球を取り巻くド ーナツ状の放射線帯と呼ばれる領域を形成して いる.放射線帯は,電子による電子放射線帯と プロトンによるプロトン放射線帯に分けられる が,今回研究対象としているのは電子の放射線 帯である.電子放射線帯の特徴は,スロット領 域とよばれる比較的フラックスの少ない領域を 境に,内側の内帯と外側の外帯との2重構造に 分かれていることである.そして現在までの研 究で,特に外帯は磁気嵐の際に大きく変動する ことが知られている.[e.g., Millan and Thorne, 2007]

この変動は、基本的には電子の(i)消失過程・ (ii)加速過程・(iii)移送過程の兼ね合いで決まる. [Reeves et al., 2003] そして, それぞれの変動 過程については, EMIC 波動(i) や Whistlar-mode chorus 波動(i, ii) との波動粒 子相互作用 [e.g., Miyoshi et al., 2008; Summers et al., 1998]やPc-5帯のグローバル ULF 波動(ii, iii)との共鳴作用[e.g., Ukhorsky et al., 2009], 磁気圏界面からの直接的な消失 (Magnetopause Shadowing : MPS) (i) [e.g., Ohtani et al., 2007], 断熱効果による見かけ上 の消失 (Dst-effect)(i)[Dessler and Karplus, 1961]が考えられている.しかしながら,正味の 変動としては、これらの変動過程が複雑に重な り合っているため理解が難しく、未だ定量的に は理解がされていないというのが現状である.

この複雑な放射線帯の物理を理解するために は、それぞれの変動過程について一つひとつを 確実に理解していくことが重要である.そこで 私たちの研究では、特に消失過程に注目し理解 することから、変動する電子放射線帯外帯の変 動過程の全体の理解を目指している.

放射線帯電子の消失過程については,前述の ような物理過程が考えられているが,今回の私 たちの解析では,特に磁気圏界面からの消失に 注目して解析を行った.

MPS の先行研究として、観測的に MPS を示 唆しているものとしては, Ohtani et al., [2009] による GOES のデータ解析や Matsumura et al., [2011]による THEMIS 衛星での解析, そし て Turner et al., 2012 による複数衛星での解析 結果が挙げられる. 中でも Turner et al., 2012 では, 複数衛星の解析から磁気圏界面からの消 失とそれに続く Outward Diffusion が主相での 主な消失過程であると結論している. しかしな がら, MPS によって電子が流失していく様子は 観測的には示されていない.また,磁気圏界面 からの消失はどの領域まで影響するのかについ ても現状ではわかっていない. そこで今回は磁 気圏界面からの消失の影響範の評価ために Drift Shell Splitting [Roederer and Schulz, 1971]の理論を用いた.

Drift Shell Splitting とは、磁気圏の非対称性 により同じ地点からドリフトし始めた粒子でも 違ったピッチ角を持っていれば断熱不変量の保 存のために違ったドリフトパスを持つというも のである.図1は夜側で、ある磁力線でパウン スしている粒子がピッチ角の違いで昼側までド リフトした際にドルフシェルにどういった違い が出るかを示したものである.図1から見て取 れるようにピッチ角が 90 度に近い粒子ほど昼 側で地球から遠いパスとなる.したがって時期 圏界面の影響を受けやすく、磁気圏界面からの 粒子の消失が起これば、それに対応したピッチ 角分布の変化として夜側でバタフライ分布が見 られることが示唆される.



⊠ 1 : Drift Shell Splitting [Roeder and Schulz, 1973]

このようなシナリオは,シミュレージョン研 究においてはすでに示唆されている. [Saito et al., 2010] しかしながら観測的に示した例はま だない.そこで今回は,主に THEMIS 衛星の 粒子計測器のフラックスデータとピッチ角デー タを用いて,放射線帯外帯の高エネルギー電子 の消失と磁気圏界面の影響の評価を目標に解析 を行った.

2. Instrumentation

◇ THEMIS 衛星

The Time History of Events and Macroscale Interactions during Substorms(THEMIS衛星) は 2007 年 2 月 17 日に打ち上げられたアメリカ の衛星である. [Angelopoulos, 2008]

近地点は約 470.0km, 遠地点は約 87330.0km と地球の放射線帯が存在している内部磁気圏の 領域をカバーしており, さらに軌道傾斜角が 16.0度であることからピッチ角分布についても 多くの情報を得ることができる.また Probe-A, B, C, D, E の 5 機の衛星があり, 編隊飛行をし ていることも特徴の1つである.

衛星に搭載されている観測機器については以下 の通りである.

- Electric Field Instrument (EFI)
- Search-Coil Magnetometer (SCM)

- Flux Gate Magnetometer (FGM)
- Electro-Static Analyzer (ESA)
- Solid State Telescope (SST)

電磁場と粒子に関しての一通りの観測機器は搭 載されている. なお, 今回の解析で主に用いて いるのは Solid State Telescope (SST)の電子チ ャンネルのデータである. SST は 30.0keV-1.0MeV のエネルギーの電子のデータ をカバーする. しかしながら 300.0keV 以上の 電子のデータについては, 高エネルギー電子の コンタミネーションの影響があるために, 今回 は, 293keV のエネルギーチャンネルを使用し た.

使用データは 2009 年から 2013 年までの 4 年 間で,衛星は THEMIS-E のデータを用いて解 析を行った.

- \bigcirc Model
- TS-05 Tsyganenko Magnetic Field Model [Tsyganenko and Sitnov, 2005]

地球周辺の磁場が大きく乱れる磁気嵐の際には, 地球の周りをドリフトしている粒子は断熱不変 量を保存するために,ドリフト軌道が変化する ことが知られている.したがって,この断熱効 果を考慮するために今回はTS-05の磁場モデル [Tsyganenko and Sitnov, 2005]を用いて衛星 の地点のL* [Roederer, 1970]を計算し解析を 行った.

• Shue et al. Magnetopause Model [Shue et al., 1997]

磁気圏界面からの消失の過程においては,磁気 圏界面の地球からの距離が関係してくることが 予想される.しかしながら常に観測的に磁気圏 界面の位置を把握することは,現在できないことから今回は磁気圏界面モデル[Shue et al, 1997]を用いて磁気圏界面の位置の評価を行った.

3. Analysis

今回の解析フローを以下に示す.

- (I): イベントリストの作成
- (II): 各イベントについて, 関数(i) の Fitting か らピッチ角分布を評価をおこなう
- (III): イベントの前後におけるピッチ角分布の 変化とフラックスの消失領域や磁気圏界 面の関係を調べる

それぞれの過程に関して詳しく述べると以下 の通りである.

(I)については、時期圏界面の位置の影響と磁 気嵐の影響を評価するために2つのイベントリ ストを作成した.

- (a):磁気嵐イベント
- (b): 高太陽風動圧イベント

(a)の磁気嵐の定義については、Dst 指数が
-40.0[nT]を下回るものとした. [Turner et al.,,
2013] さらに大きな磁気嵐では磁気圏内が極端
に乱れ、現象が複雑になることから Dst 指数の
下限も-100.0nT とした.

(b)のイベントとしては、太陽風動圧(Pdyn)が、
5.0 [nPa] < Pdyn < 30.0 [nPa]かつ Dst 指数が
-20.0 [nT]を下回らないものを採用した. Dst 指太陽風動圧に対して上限値を設定したのも、極端なイベントを避けるためである.

これらの条件に加えてさらに各々には、イベ ント前後3日間に他のイベントが起こっていな いこととイベントが単発であることという条件 を加えた.その結果抽出されたイベントは,(a): 34 イベント,(b): 36 イベントである.

(II)について、ピッチ角データについては次式の Fitting を行った.

$$F(\theta) = f_{90} \sin^{N}(\theta) \quad \cdot \quad \cdot \quad (i)$$

F は粒子のフラックス, f90 はピッチ角 90 度で の粒子のフラックス, シータはピッチ角である. この式の N でピッチ角データに関して Fitting を行うと次のように N の値によってピッチ角分 布の評価ができる. [e.g., Morioka et al., 2003]





よって,解析では N 値がマイナスに振れる Butterfly 分布の領域に注目した.図3に実際の Fitting の例を示す.



図3:解析でのFittingの例。N=2.311でPancake分布で あることがわかる. なお横軸はビンナンバーであり 34 が 180度に対応する. 縦軸はフラックスである.

(III)では、(II)で求めたピッチ角分布が実際に 太陽風等の外部パラメータに応じてどのような 変動を示すか解析を行った。図4は 2011 年 4 月 16 日から 20 日までの期間に起こった高太陽 風動圧イベントの例である.上から POES-SEM 2 の捕捉成分, THEMIS-SST の 293keV 電子 チャンネル, POES-SEM2の落下成分,以下か ら4つは OMNI データベースの sym-H,太陽 風動圧, AE-index,太陽風磁場のZ成分,最後 に THEMIS 衛星の地球からの距離となってい る。

このイベントでは2014年4月18日から太陽 風動圧が上昇し,10nPa近くまで上昇した.ま た,磁気圏界面の地球からの距離をShue et al., [1997]の時期圏界面モデルで計算したものを一 番上のPOESの補足成分とともに,赤線でプロ ットしたが,これに注目すると時期圏界面がL 値で8.0近くまで地球に近づいたことがわかる.

このイベントで磁気圏内の電子がどのように 変動しているかを考えるためにそれぞれのパス について 293keV の電子の Flux, N 値を L*に ついて分けてプロットを行った.その結果は図 5に示す通りでありそれぞれの色は図4に対応 している.

図5では、上の2つの図でまず THEMIS 衛 星の軌道を示している. この図からこの時 THEMIS はおおよそ夜側のセクターにいたこ とがわかる. そしてそのパスでの N 値の観測, Flux の 観 測 値 を 以下 2 段 の 図 で , 各 Outbound(左), Inbound(右)に分けて表示して いる.



図4:2014年4月18日の高太陽風動圧イベント.上から POES-SEM2-E3の補足成分とSu model での磁気圏界面 の 位 置, THEMIS-SST-293keV チャンネル, POES-SEM2-E3の落下成分, sym-H 指数,太陽風動圧, AE 指数,太陽風磁場Z成分,THEMISの地球との距離で ある.また4色の垂線はそれぞれ図5,6のカラーと対応 している.

ここで、太陽風動圧の上昇,磁気圏界面の地 球側へのシフトのイベント前後に注目すると, イベント前(青・水色)では Flux の変化がほと んど見られないがイベントの前後,特に水色と 赤のプロットに注目すると L*>5.0 以上の領域 において Flux が減少していることが見て取れ る.

さらにN値についてもイベントの前後でN値が マイナスに大きく振れる位置が内側にシフトし ていることがわかる.



図 5: THEMIS 衛星の軌道(上段)と各パスでのN値,
 Flux の変化の様子(中・下段).各色のプロットの観測時
 は図 3 のそれぞれの色の垂線に対応している.

このイベント前後の変化を詳しく見るために 前後のパスでの観測値のみを抽出したのが図6 である.また、図6では,Fluxの変化をわかり やすくするために,N値とFluxの各パスでの プロットに加えてイベント後のFluxをイベン ト前のもので割った割合をプロットしている.

この図6からイベントの結果、電子の Flux はおおよそ L*>5.0 の領域で減少していること, さらには N 値の変化から Drift Shell Splitting の結果として見られるバタフライ分布の領域が 地球に近い領域まで達していることがわかる.

従って、これらの結果よりこのイベントでは、 太陽風動圧の上昇による磁気圏界面の地球側へ のシフトの結果、L*が大きい領域において電子 のドリフトパスが開いたために流失し、さらに はバタフライ分布が見られる領域も地球に近い 領域まで広がったと解釈することができる.

ここまではあるイベントでの N 値と Flux の 変化に注目してきたが, さらにこういったイベ ントでの全体の傾向を理解するために統計的な 解析を行った. 解析においては, N の値が大き くマイナスに振れる領域を Shadowing 領域と し, N=-1.0 となる地点として定義した. さらに 消失についても前のパスでの Flux に比べて Flux が 30%まで減る領域を Loss 領域と定義し た. そして先ほど示した (a)磁気嵐イベント, (b) 高太陽風動圧イベントの各イベント各領域がど のように変動するかに注目し解析を行った.



図 6 : イベント前後(前:水色,後:赤)の各パスでの N 値と Flux の変化(上・中段)と Flux の変動の割合(イベ ント後の値/イベント前の値).

4. Result

図7から図9には、3章で示した解析方法か ら得た各イベントでの Shadowing 領域(黒), Loss 領域(赤)の関係を示した.それぞれ図7 は高太陽風動圧イベント、図8は磁気嵐イベン ト、図9は2つのイベントを足し合わせたもの である.



図7:高太陽風動圧での Shadowing 領域(黒), Loss 領域(赤)と磁気圏界面の位置の関係.



図8:磁気嵐イベントでの Shadowing 領域(黒), Loss 領域(赤)と磁気圏界面の位置の関係.



図9:高太陽風動圧,磁気嵐の両イベントでの Shadowing 領域(黒), Loss 領域(赤)と磁気圏界面の位置の関係

これらの結果に共通して見られる傾向として は、磁気圏界面が地球側に近づくにつれて Shadowing 領域も Loss 領域も地球に近づいて くるということ,さらに Shadowing 領域と Loss 領域には差があり、Loss 領域は Shadowing 領 域より内側まで及んでくるということである. これについては、5章で議論する.

5. Discussion

図7から図9より,Shadowing 領域とLoss 領域には差があるという結果が得られた.もし 仮に磁気圏内の高エネルギー電子の消失現象が 磁気圏界面からの消失だけに担われていれば, Shadowing 領域とLoss 領域がおおよそ一致す ることが期待される (図10-b).しかしながら, 今回得られた結果はLoss 領域が Shadowing 領 域に比べてより地球側まで及んでいるというも のであった (図10-a).



図10:Loss 領域と Shadowing 領域の関係について

この場合, Loss 領域より内側の領域は安定的 に補足されている領域であり, Shadowing 領域 より外側は MPS の影響で消失したと解釈する ことができる.しかし, Shadowing 領域と Loss 領域に挟まれた領域は MPS だけでは説明がつ かない.したがって, MPS に加えてさらに他の 消失過程が働き,その結果として全体の消失が 起こっているということが示唆される.

磁気圏内の高エネルギー電子の消失過程につ いては、1章で述べた通り MPS の他にも MPS に続く Outward Diffusion や chorus や EMIC といった波動との波濤粒子相互作用の結果によ る粒子の大気中への落下消失が考えられている. そのため、今回は THEMIS 衛星での電子のピ ッチ角、Drift Shell Splitting に注目した解析を 行ったが、今回の解析に加え、その他複数の衛 星データとの解析を組み合わせることによって 粒子の落下消失や Outward Diffusion の評価を 行えば消失現象の全体の理解につながることが 期待される.

- 6. Conclusion
- THEMIS-SST のデータと Drift Shell Splitting の理論から磁気圏内の高エネル ギー電子の消失現象における時期圏界面か らの消失の影響の評価を行った.
- 解析結果から Loss の影響は Shadowing の 影響領域に比べ、より内側であることがわか

った.

- したがってMPS単独では高エネルギー電子
 全体の説明はできず、やはり複数の消失過程
 の組み合わせで全体の消失が引き起こされ
 ていることが示された。
- MPS に組み合わさり、さらに高エネルギー 電子を消失させているその過程については 今後さらなる解析を行い明らかにしていく 予定である。
- 7. Reference
- Angelopoulos, V. (2008), The THEMIS mission, Space Sci. Rev., 141(1-4), 5-34, doi:10.1007/s11214-008-9336-1.
- Y.. R. H. W. Chen, Friedel. M. G. Henderson, S.G. Claudepierre, S. K. Morley, and H. Spence (2014), REPAD: An model empirical of pitch angle distributions for energetic electrons in the Earth's outer radiation belt, J. Geophys. Res. Space Physics, 119, 1693-1708, doi:10.1002/2013JA019431.
- Dessler, A. J., and R. Karplus (1961), Some effects of diamagnetic ring currents on Van Allen radiation, J. Geophys. Res., 66, 2289–2295, doi:10.1029/JZ066i008p02289.
- Millan, R. M., and R. M. Thorne (2007), Review of radiation belt relativistic electron losses, J. Atmos. Sol. Terr. Phys., 69, 362–377. CrossRef,Web of Science® Times Cited: 87, ADS
- Miyoshi, Y., K. Sakaguchi, K. Shiokawa,
 D. Evans, J. Albert, M. Connors, and V.
 Jordanova (2008), Precipitation of

radiation belt electrons by EMIC waves, observed from ground and space, Geophys. Res. Lett., 35, L23101, doi:10.1029/2008GL035727.

- Morioka, A., H. Misawa, Y. Miyoshi, H. Oya, M. Iizima, and T. Nagai (2001), Pitch angle distribution of relativistic electrons in the inner radiation belt and its relation to equatorial plasma wave turbulence phenomena, Geophys. Res. Lett., 28, 931–934.
- Ohtani, S., Y. Miyoshi, H. J. Singer, and J. M. Weygand (2009), On the loss of relativistic electrons at geosynchronous altitude: Its dependence on magnetic configurations and external conditions, J. Geophys. Res., 114, A01202, doi:10.1029/2008JA013391.
- Reeves, G. D., K. L. McAdams, R. H. W. Friedel, and T. P. O'Brien (2003), Acceleration and loss of relativistic electrons during geomagnetic storms, Geophys. Res. Lett., 30(10), 1529, doi:10.1029/2002GL016513.
- Roederer, J., and M. Schulz (1971), Splitting of drift shells by the magnetospheric electric field, J. Geophys. Res., 76(4), 1055–1059.
- Roederer, J. G. (1970), Dynamics of Geomagnetically Trapped Radiation, Springer, Berlin.
- Saito, S., Y. Miyoshi, and K. Seki (2010), A split in the outer radiation belt by magnetopause shadowing: Test particle simulations, J. Geophys. Res., 115,

A08210, doi:10.1029/2009JA014738.

- Summers,roederer D., R. M. Thorne, and F. Xiao (1998), Relativistic theory of wave-particle resonant diffusion with application to electron acceleration in the magnetosphere, J. Geophys. Res., 103(A9), 20,487-20,500, doi:10.1029/98JA01740.
- Shue, J.-H., J. K. Chao, H. C. Fu, C. T. Russell, P. Song, K. K. Khurana, and H. J. Singer (1997), A new function form to study the solar wind control of the magnetopause size and shape, J. Geophys. Res., 102, 9497–9511.
- Tsyganenko, N. A., and M. I. Sitnov (2005), Modeling the dynamics of the inner magnetosphere during strong geomagnetic storms, J. Geophys. Res., 110, A03208, doi:10.1029/2004JA010798.
- D. L. Turner, S. K. Morley, Y. Miyoshi, B. Ni, C.-L. Huang, Outer Radiation Belt Flux Dropouts: Current Understanding and Unresolved Questions,
- Turner, D. L., Y. Shprits, M. Hartinger, and V. Angelopoulos (2012), Explaining sudden losses of outer radiation belt electrons during geomagnetic storms, Nat. Phys., 8, 208–212, doi:10.1038/nphys2185.
- Ukhorskiy, A. Y., M. I. Sitnov, K. Takahashi, and B. J. Anderson (2009), Radial transport of radiation belt electrons due to stormtime Pc5 waves, Ann. Geophys., 27(5), 2173.