

ДВА «ГЛАВНЫХ НАЧАЛА» СУББУРИ 27 АВГУСТА 2001 ГОДА

В.М. Мишин, С.Б. Лунюшкин, В.В. Мишин (ИСЗФ, Иркутск)

Введение

Механизм взрывного начала активной фазы суббури – основная тема в феноменологии и теории суббурь. Однако существует множество методов определения названного начала: по наблюдениям полярных сияний или магнитных возмущений в авроральном овале, или то же в средних широтах, или на основе данных Pi2 в высоких широтах, или то же в средних широтах. Существует также понятие "множественные начала" и, наконец, понятие двух главных начал разгрузочной фазы суббури, EO1 и EO2, создаваемых пересоединением в замкнутом (MR1) и открытом хвосте (MR2), соответственно. Настоящая статья – о двух главных началах, наблюдаемых в суббуре 27.08.2001. Это событие и вопрос о двух названных expansion onsets исследовали Baker et al. [2002] и ряд авторов [e.g., Eriksson et al., 2002; Li et al., 2003; Blake et al., 2005]. Двойные expansion onsets в отдельных суббурях отметили Cheng et al. [2005; 2011], Liu et al. [2009], Morioka et al. [2010], Connors et al. [2011]. В отличие от Baker et al. [2002], эти авторы интерпретировали два главных начала, не связывая их с MR1 и MR2. С другой стороны, наблюдаемые признаки связи EO1/EO2 с MR1/MR2, соответственно, отмечены в серии статей [Mishin et al., 1997; 2000; 2001; 2010; Russell, 2000; Cao et al., 2008; Pu et al., 1999; 2010; Tang et al., 2009; 2010; Nakamura et al., 2011]. Можно видеть, что понятие "two major substorm onsets" имеет разный смысл у разных авторов и что остаётся много неясного. Не ясно, как влияет на мощность и энергию суббури переход от ЕО1 к ЕО2? В каких областях хвоста развиваются процессы, создающие главные начала EO1 и EO2? Модель Baker et al. [2002, their Fig. 5] допускает возможность, что переход от EO1 к EO2 есть процесс расширения области MR в центральном плазменном слое вверх по оси Z. Данные Tang et al. [2009] поддерживает такую версию, но в модели Nakamura et al.

[2011, their Fig. 11] названный переход описан как процесс расширения области MR вдоль оси X. В работах [*Mishin et al.*, 2001, and references therein], MR2 и EO2 наблюдаются как начало спада магнитного потока долей хвоста Ψ , т.е. EO2 и MR2 начинаются на границе полярной шапки (R0) и процесс продолжается внутри R0. Названные и другие открытые вопросы о double expansion опsets входят в круг задач настоящей статьи. Будет использован набор данных наблюдений, традиционный для исследования суббурь, и выходные данные техники инверсии магнитограмм (ТИМ) [*Mishin et al.*, 1990; 2001].

1. Таймирование фаз суббури

Комплекс использованных опытных данных содержит результаты измерений параметров плазмы и ММП на space craft WIND (http://cdaweb.gsfc.nasa.gov/), индексы АЕ (42 станции на геомагнитных широтах $\Phi > 40^{\circ}$) и базу данных ТИМ, полученную на основе наземных измерений трёх компонент магнитного поля на высокоширотной сети из 101 наземного магнитометра (Ф >40°). На Рис. 1 - временные ряды значений упомянутых параметров СВ и выходных параметров ТИМ: переменной части магнитного потока долей хвоста Ψ_1 , потока электромагнитной энергии из СВ в магнитосферу $(\varepsilon'=\text{const}\Psi_1^2 V_{CB})$, интенсивности J_{CD} токового клина мощности возмущения (Q), суббури, энергии накопленной в хвосте (W*) и затраченной на активной фазе (W). Параметр Ψ - магнитный поток через площадь полярной шапки (область R0 Ииджимы и Потемры) определяется, используя карты ПТ и полагая Ψ = B·S, где В - среднее значение магнитного поля в R0, S - площадь внутри границы полярной шапки (R0). Мы учитываем, что $\Psi = \Psi_1 + \Psi_0$, где Ψ_1 переменное слагаемое, Ψ_0 – значение Ч перед началом рассматриваемой суббури [e.g., Mishin et al., 2001; 2012]. Об определении границы



Рис. 1 Параметры СВ и ТИМ (пояснения в тексте)

R0 см. *Mishin et al.* [2011, and references therein]. Параметр J_{CD} тоже определяется на карте ПТ, как интенсивность токового клина суббури SCW. Об определении параметров Q, W и W* см. Østgaard et al. [2002], *Mishin et al.* [2010].

На Рис. 1 можно видеть, что в ходе рассматриваемой суббури динамическое давление CB (P_d) колеблется с малой амплитудой около среднего уровня < 2.0 nPa. Корреляция с изменениями AE-индексов визуально не прослеживается. Предонсетная фаза суббури начинается вместе с началом медленного роста AE-индексов и более быстрого роста Ψ_1 вблизи 02:20UT, когда наблюдается резкое усиление модуля южной компоненты ММП. Второй импульс быстрого роста AE-индекса начинается за несколько минут до 04:10UT. В этот момент на Рис. 1 наблюдается резкий северный поворот ММП В_z и начало падения Ψ_1 .

Согласно известным определениям, "псевдобрейкап»" - сравнительно слабая вспышка активности, локализованная в низкоширотной части овала, а "expansion onset" – более сильное возмущение, которое начинается там же, но распространяется к границе ПШ [Koskinen et al., 1993; Ohtani et al., 1993; Nakamura et al., 1994]. Известно также, что псевдобрейкапы наблюдаются на фазе роста Ψ , а expansion onsets начинаются и продолжаются на фазе последующего спада Ψ [Mishin et al., 1997; 2001, and references therein]. Учитывая изложенное, мы определяем по данным Рис. 1 предонсетные фазы суббури, growth phase и фазу псевдобрейкапов, как интервалы (02:20-03:35) и (03:35-04:08)UT, соответственно. Начало EO1 в 04:08UT будет обосновано ниже. Начало гесоvery phase определяем из графика AE-индекса как 04:30UT. Таково предварительное таймирование. Дополнительные детали и связь EO1, EO2 с MR1, MR2 обсуждаются ниже.

2. Два главных начала фазы экспансии

Вакег et al. [2002] использовали измерения на GOES-8, POLAR, Cluster и отметили признаки первого в суббуре 27.08.01 усиления MR1, наблюдаемые в центральном плазменном слое на $X \sim -18$ Re в 04:01UT. Этот факт был интерпретирован как причина наблюдаемого аврорального псевдобрейкапа, который был отмечен как предшественник EO1. Признаки MR1 сохранялись несколько минут и в интервале (04:05- 04:08) UT резко усилились - как в названной области среднего хвоста, так и на X=- 6.6 Re. Момент 04:08UT был принят авторами как время EO1. В интервале (04:08-04:10)UT отмечены также признаки разрушения of the cross-tail current как следствия MR1 в ближнем хвосте на GOES-8. Используя данные Cluster, *Baker et al.* предполагают, что следствием названных событий MR1 является образование канала plasma tailward flow со скоростью ~100 км/сек, и что это течение расширяет область MR1 дальше в хвост, на X<-18 Re . На такой основе предполагаются, что в названной области X<-18 Re, и примерно одновремённо с EO1, возникают процессы MR2/EO2. Они отметили также начало быстрого роста в 04:10UT индексов AE - по наземным данным, и признаки образования EO1/EO2 – по данным упомянутых измерений на геостационарной орбите.

Мы принимаем изложенный сценарий за основу. Будет выполнен тест, используя графики изменений в ходе суббури плотности ПТ, электрического потенциала U и параметров J_{CD} и Ψ, чтобы исключить те элементы сценария, которые не имели прямого подтверждения, и частично ответить на упомянутые открытые вопросы.

1. Как влияет на мощность и энергию суббури переход от режима MR1/EO1 к режиму MR2/EO2? Поток электромагнитной энергии, поступающий в магнитосферу из CB, есть $\varepsilon'=C(\Psi_1)^2V_{sw}$. Используя эту формулу, Mishin et al. [2010] описали показанные на Рис. 1г, ж, з изменения мощности Q, энергии W*, накапливаемой в хвосте в ходе growth phase, и энергии W, потребляемой на разгрузочной стадии. Принимали: W*= $J(\varepsilon'-Q)$ dt; W= $J(Q-\varepsilon')$ dt; Q= Q_1+2Q_{DR} [*Turner et al.*, 2001], Q_i (GW)=0.54AE+1,8 [Østgaard et al., 2002]. Можно видеть, что приближённо выполняется баланс W=W*. Отсюда видно, что изменения входного



Рис. 2 Карта ПТ (пунктир-ток вниз, сплошная – вверх).

потока энергии є' практически полностью контролируются параметром Ψ_1 , т.е. площадью полярной шапки. Этот вывод соответствует упомянутому предположению *Baker et al.* [2002] и *Cao et al.* [2008], что основной вклад в наблюдаемую мощность и энергию разгрузочной стадии суббури вносит процесс MR2.

2. Когда и где (в какой области хвоста) отмечены признаки EO1? Наблюдаемым признаком MR1 служит частичный разрыв основного тока хвоста в ночном плазменном слое (Current Disruption, CD). С краёв CD в ионосферу области R1 Ииджимы и Потемры стекает пара ПТ токового клина суббури (SCW) [McPherron et al., 1973; Birn and Hesse, 2013]. Эту пару ПТ составляют токи: втекающий (R1+) в ионосферу в утреннем и вытекающий (R1-) в вечернем ночном секторе (20–02)MLT, длиной ~6 часов, [e.g., Lyons, 2005]. Соответствующий пример по данным рассматриваемой суббури дан на Рис. 2. Можно видеть, что область втекающего ПТ R1+ достаточно ясно определена. Временной ряд таких карт был получен на основе ТИМ с шагом 1 минута и использовался для определения параметра J_{CD}, принимая, что J_{CD} есть интенсивность втекающего ПТ R1+, которая есть также интенсивность тока Полученный график изменений CD J_{CD} в ходе рассматриваемой суббури показан на Рис. 1е. Можно видеть, что ЈСР действительно испытывает в интервале (04:07-04:08) UT ожидаемое первое скачкообразное усиление признак ЕО1. В рассматриваемой суббуре этот признак наблюдается в секторе (20-02) MLT зоны R1.

3. Особый интерес представляет тот факт, что названные признаки EO1 - скачкообразная интенсификация электрического поля и токов в ионосфере – наблюдаются почти одновремённо на всей площади ионосферной проекции хвоста - от near-Earth tail to distant tail. О такой интенсификации в near-Earth tail и среднем хвосте свидетельствуют отмеченные Baker et al. [2002] данные геостационарного спутника GOES-8, а также данные наземных наблюдений сияний и AE-индексы. На картах ПТ



Рис. 3 Карты U (вверху) и ПТ (внизу).

максимум плотности ПТ всегда наблюдается в экваторной половине R1 и он резко усиливается в интервале (04:07-04:08)UT. Примеры показаны на Рис. 2 и Рис. 3. Статистические данные *Miyashita et al.* [2009] также свидетельствуют, что «почти одновремённость» появления EO1 в near-Earth tail и в среднем хвосте на X> - 20Re является общим свойством суббурь. Скачкообразная интенсификация <u>в дальнем хвосте</u> тоже проявляется отчётливо при сравнении пар карт плотности ПТ/потенциала U, полученных для начала и конца того же интервала (04:07-04:08)UT. Две такие пары представлены на Рис. 3 - для моментов 04:07 и 04:08UT. Можно видеть, что плотность ПТ и градиент потенциала U на приграничном ночном участке R0 увеличивается в разы за время $\Delta t \le 1$ минута. Если учесть, что две названные области хвоста разделены расстоянием ~100 Re, то скорость распространения сигнала, связывающего эти две области, должна быть не меньше 10⁴ км/сек, что превышает известные скорости распространения МГД-волн. Этот факт послужил основой гипотезы K3 - короткого замыкания ионосферных токов возмущённой М-И системы в интервале (04:07-04:08)UT [*Mishin et al.*, 2013].

4. Переходим к таймированию EO. На Рис. 1в, г показаны изменения в ходе суббури упомянутых выше параметров Ψ_1 и є'. Из предыдущего следует, что изменение знака производных по времени обоих названных параметров есть индикатор перехода от EO1 к EO2. По данным Рис. 1в такой переход имеет место вблизи 04:10UT. График ММП В_Z на Рис. 16 также свидетельствует, что вблизи 04:10UT наблюдается поворот ММП на север – известная причина интенсификации суббури [е.g., Russell, 2000]. В 04:10UT наблюдается также ускорение роста AE-индексов, который начался ранее. Эти факты поддерживают таймирование EO2 в 04:10UT с задержкой $\Delta t=2$ мин после EO1. Такое разделение EO1 и EO2 во времени отличается от соответствующих результатов Baker et. al. [2002], где $\Delta t=0$, и от результатов Nakamura et al. [2011], где $\Delta t=23$ мин. Вероятная причина этих различий - упомянутый северный поворот MMП. В суббуре, которую исследовали Nakamura et al., не было северного поворота MMП, а Baker et al. не отметили запоздания EO2 на 2 минуты, не имея использованного нами графика Ψ .

5. Где начинается и продолжается процесс MR2/EO2? Ясно, что EO2 есть следствие расширения области, где развивается процесс MR1 и EO1. Сигнал из области источника EO1 в область EO2 может, вообще говоря, распространяться как по оси Z вверх, так и по оси X tailward. Первый вариант допускается в сценарии Baker et al. [2002, their Fig. 5] и поддерживается уникальными данными Tang et al. [2009]. В пользу второго варианта свидетельствуют аргументы Nakamura et al. [2011, their Fig. 11]. Можно говорить о третьем варианте – распространении в обоих названных направлениях, и варианте 4, в котором EO2 начинается на границе области R0, когда начинается спад Ψ . Наши данные свидетельствуют о реальности варианта 4. Поскольку Ψ_1 есть приращение $\Delta \Psi$ открытого магнитного потока Ψ , возникающее в ходе суббури, ненулевые положительные значения Ψ_1 и их рост должны наблюдаться в ходе growth phase вблизи границы старой полярной шапки, существующей перед началом суббури. Это так, поскольку Ψ есть поток через площадь полярной шапки. Отрицательные $\Delta \Psi$ и рост их модуля ожидаются в ходе ехрапsion phase. График Ψ_1 на Рис. 1в и дополнительные данные (не показаны) подтверждают именно такие ожидаемые события. Деление на названные варианты имеет смысл в пространстве 2D. В трёхмерном пространстве возможны все 4 варианта. Этот вывод может быть полезен при дальнейшем изучении проблемы double expansion onsets.

В целом, по данным суббури 27.08.01 рассмотрены и частично получены ответы на вопросы:

В. Мишин и др.

- 1. Как влияет на мощность и энергию суббури переход от режима MR1/EO1 к режиму MR2/EO2?
- 2. Когда и где (в какой области хвоста) отмечены признаки ЕО1?.
- 3. Как связаны наблюдаемые expansion onsets с явлением КЗ в возмущённой М-И системе?
- 4. Каковы последовательности во времени и пространстве двух главных expansion onsets?
- 5. Где начинается и продолжается процесс MR2/EO2 ?

Мы продолжаем аналогичное исследование по данным возмущений различного типа.

Авторы благодарят Сапронову Л. А. за расчеты и подготовку рисунков. Работа выполнена при частичной поддержке РФФИ (гранты №12-05-91159-ГФЕН и №13-05-92219-МОНГ).

Список литературы

Baker, D. N., et al. (2002), Timing of magnetic reconnection initiation during a global magnetospheric substorm onset, *Geophys. Res. Lett.*, 29(24), 2190.

Birn, J., and M. Hesse (2013), The substorm current wedge in MHD simulations, J. Geophys. Res., 118(6), 3364-3376.

- Blake, J. B., R. Mueller-Mellin, J. A. Davies, X. Li, and D. N. Baker (2005), Global observations of energetic electrons around the time of a substorm on 27 August 2001, J. Geophys. Res., 110.
- Cao, X., et al. (2008), Multispacecraft and ground-based observations of substorm timing and activations: Two case studies, J. Geophys. Res., 113(A7), A07S25.
- Cheng, C.-C., C. T. Russell, G. D. Reeves, M. Connors, and M. B. Moldwin (2005), On the relationships between double-onset substorm, pseudobreakup, and IMF variation: The 4 September 1999 event, J. Geophys. Res., 110(A7), A07201.
- Cheng, C. C., C. T. Russell, V. Angelopoulos, I. R. Mann, K. H. Glassmeier, and W. Baumjohann (2011), THEMIS observations of double-onset substorms and their association with IMF variations, *Ann. Geophys.*, 29(3), 591-611.
- Connors, M., C. T. Russell, and V. Angelopoulos (2011), Magnetic flux transfer in the 5 April 2010 Galaxy 15 substorm: an unprecedented observation, Ann. Geophys., 29(3), 619-622.
- Eriksson, S., J. W. Bonnell, L. G. Blomberg, R. E. Ergun, G. T. Marklund, and C. W. Carlson (2002), Lobe cell convection and field-aligned currents poleward of the region 1 current system, J. Geophys. Res., 107(A8), SMP 16-11-SMP 16-15.
- Koskinen, H. E. J., R. E. Lopez, R. J. Pellinen, T. I. Pulkkinen, D. N. Baker, and T. Bösinger (1993), Pseudobreakup and Substorm Growth Phase in the Ionosphere and Magnetosphere, J. Geophys. Res., 98(A4), 5801-5813.
- Li, X., T. E. Sarris, D. N. Baker, W. K. Peterson, and H. J. Singer (2003), Simulation of energetic particle injections associated with a substorm on August 27, 2001, *Geophys. Res. Lett.*, 30(1), 1004.

Liu, J., et al. (2009), THEMIS observation of a substorm event on 04:35, 22 February 2008, Ann. Geophys., 27(5), 1831-1841.

- Lyons, L. R., D. Y. Lee, C. P. Wang, and S. B. Mende (2005), Global auroral responses to abrupt solar wind changes: Dynamic pressure, substorm, and null events, *J. Geophys. Res.*, 110(A8), A08208.
- McPherron, R. L., C. T. Russell, and M. P. Aubry (1973), 9. Phenomenological Model for Substorms, J. Geophys. Res., 78(16), 3131-3149.

Mishin, V. M. (1990), The magnetogram inversion technique and some applications, Space Sci Rev, 53(1), 83-163.

- Mishin, V. M., C. T. Russell, T. I. Saifudinova, and A. D. Bazarzhapov (2000), Study of weak substorms observed during December 8, 1990, Geospace Environment Modeling campaign: Timing of different types of substorm onsets, *J. Geophys. Res.*, 105(A10), 23263-23276.
- Mishin, V. M., M. Förster, M. A. Kurikalova, and V. V. Mishin (2011), The generator system of field-aligned currents during the April 06, 2000, superstorm, *Adv. Space Res.*, 48(7), 1172-1183.
- Mishin, V. M., Y. A. Karavaev, L. A. Sapronova, and S. I. Solovyev (2012), Activation of the tail open part during the magnetospheric storm, *Cosmic Res*, 50(4), 272-281.
- Mishin, V. M., Z. Pu, V. V. Mishin, and S. B. Lunyushkin (2013), Short-circuit in the magnetosphere-ionosphere electric circuit, *Geomagnetism* and Aeronomy, 53(6), 809-811.
- Mishin, V. M., Z. Pu, L. A. Sapronova, M. V. Tolochko, T. I. Saifudinova, and S. I. Solovyev (2010), The scenario of magnetospheric substorms on the example of events on February 26, 2008, *Doklady Earth Sciences*, 433(2), 1053-1056.
- Mishin, V. M., T. Saifudinova, A. Bazarzhapov, C. T. Russell, W. Baumjohann, R. Nakamura, and M. Kubyshkina (2001), Two distinct substorm onsets, J. Geophys. Res., 106(A7), 13105-13118.
- Mishin, V. M., et al. (1997), A study of the CDAW 9C substorm of May 3, 1986, using magnetogram inversion technique 2, and a substorm scenario with two active phases, *J. Geophys. Res.*, 102(A9), 19845-19859.
- Miyashita, Y., et al. (2009), A state-of-the-art picture of substorm-associated evolution of the near-Earth magnetotail obtained from superposed epoch analysis, J. Geophys. Res., 114(A1), A01211.

Morioka, A., et al. (2010), Two-step evolution of auroral acceleration at substorm onset, J. Geophys. Res., 115(A11), A11213.

- Nakamura, R., D. N. Baker, T. Yamamoto, R. D. Belian, E. A. Bering, III, J. R. Benbrook, and J. R. Theall (1994), Particle and Field Signatures During Pseudobreakup and Major Expansion Onset, J. Geophys. Res., 99(A1), 207-221.
- Nakamura, R., et al. (2011), Flux transport, dipolarization, and current sheet evolution during a double-onset substorm, J. Geophys. Res., 116, A00136.
- Ohtani, S., et al. (1993), A Multisatellite Study of a Pseudo-Substorm Onset in the Near-Earth Magnetotail, J. Geophys. Res., 98(A11), 19355-19367.
- Østgaard, N., G. Germany, J. Stadsnes, and R. R. Vondrak (2002), Energy analysis of substorms based on remote sensing techniques, solar wind measurements, and geomagnetic indices, *J. Geophys. Res.*, 107(A9), 1233.
- Pu, Z. Y., et al. (1999), Ballooning instability in the presence of a plasma flow: A synthesis of tail reconnection and current disruption models for the initiation of substorms, J. Geophys. Res., 104(A5), 10235-10248.
- Pu, Z. Y., et al. (2010), THEMIS observations of substorms on 26 February 2008 initiated by magnetotail reconnection, J. Geophys. Res., 115(A2), A02212.

Russell, C. T. (2000), How northward turnings of the IMF can lead to substorm expansion onsets, Geophys. Res. Lett., 27(20), 3257-3259.

- Tang, C. L., Z. Y. Li, V. Angelopoulos, S. B. Mende, K. H. Glassmeier, E. Donovan, C. T. Russell, and L. Lu (2009), THEMIS observations of the near-Earth plasma sheet during a substorm, J. Geophys. Res., 114.
- Tang, C. L., V. Angelopoulos, A. Runov, C. T. Russell, H. Frey, K. H. Glassmeier, K. H. Fornacon, and Z. Y. Li (2010), Precursor activation and substorm expansion associated with observations of a dipolarization front by Thermal Emission Imaging System (THEMIS), J. Geophys. Res., 115(A7), A07215.
- Turner, N. E., D. N. Baker, T. I. Pulkkinen, J. L. Roeder, J. F. Fennell, and V. K. Jordanova (2001), Energy content in the storm time ring current, J. Geophys. Res., 106(A9), 19149-19156.