

УДК 523-62523.9

ВЗАИМОСВЯЗЬ ПАРАМЕТРОВ МАГНИТОСФЕРЫ С ЖЕСТКОСТЬЮ ОБРЕЗАНИЯ КОСМИЧЕСКИХ ЛУЧЕЙ В ЗАВИСИМОСТИ ОТ ШИРОТЫ

© 2023 г. О. А. Данилова^{1,*}, Н. Г. Птицына¹, М. И. Тясто¹, В. Е. Сдобнов²

¹Санкт-Петербургский филиал Института земного магнетизма, ионосферы и распространения радиоволн им. Н.В. Пушкиова РАН, Санкт-Петербург, Россия

²Институт солнечно-земной физики Сибирского отделения РАН, Иркутск, Россия

*md1555@mail.ru

Поступила в редакцию 25.02.2022 г.

После доработки 07.05.2022 г.

Принята к публикации 01.09.2022 г.

Мы изучили особенности широтного поведения геомагнитных порогов космических лучей R , а также их чувствительности к параметрам межпланетной среды и магнитосфера во время трех фаз магнитной бури 7–8.IX.2017 – в начальной, главной и восстановительной фазах. Для этого R были рассчитаны двумя разными способами – методом спектрографической глобальной съемки (R_{crc}) и методом прослеживания траекторий частиц космических лучей (КЛ) в модельном магнитном поле (R_{ϕ}). Максимальное понижение порогов наблюдается в максимуме бури ($Dst = -142$ нТл), достигая значений $\Delta R_{crc} = -0.52$ ГВ и $\Delta R_{\phi} = -0.66$ ГВ. Кривая вариаций ΔR_{crc} в зависимости от жесткости обрезания станции наблюдения (широты) принимает классическую форму с максимумом падения порогов на среднеширотных станциях. Наиболее сильно ΔR коррелирует с Dst -индексом, что свидетельствует о том, что колышевой ток играет главную роль в зависимости вариаций жесткостей обрезания КЛ. Также видно значительное влияние на ΔR_{crc} и ΔR_{ϕ} скорости солнечного ветра V и параметров межпланетного магнитного поля (ММП). На главной фазе ΔR_{ϕ} зависит от B и B_z ММП, а ΔR_{crc} – от B и B_y . Для ΔR_{crc} корреляция с электромагнитными параметрами изменяется в зависимости от станции наблюдения регулярным образом. Для ΔR_{ϕ} такой тенденции не наблюдается.

DOI: 10.31857/S0023420623010028, EDN: FHYHNE

1. ВВЕДЕНИЕ

Магнитная жесткость R (момент на единицу заряда) характеризует способность частиц космических лучей (КЛ) проникать в магнитосферу. Геомагнитный порог или жесткость геомагнитного обрезания (ЖГО) – это жесткость, ниже которой поток частиц обрезан из-за экранирования магнитного поля Земли [1, 2]. В результате геомагнитного обрезания возникают широтные эффекты. Взаимодействия магнитных и электрических полей солнечного ветра (СВ) с магнитосферными полями и токами приводят во время магнитных бурь к значительным изменениям порогов (ΔR).

Знание широтных зависимостей ΔR от параметров солнечного ветра и магнитосферы может прояснить некоторые черты взаимодействия системы “солнечный ветер – магнитосфера” и сопутствующие этому взаимодействию геомагнитные эффекты, которые управляют транспортировкой КЛ через магнитосферу и атмосферу во время возмущений. Кроме теоретического значе-

ния, это важно для обеспечения безопасности экипажа и пассажиров космических полетов, а также высокоширотной и высотной авиации [2–4]. Учет последствий плохой космической погоды становится еще более актуальным в свете современной тенденции развивать орбитальные скоростные межконтинентальные перелеты между любыми точками на Земле [5].

Долготные и широтные зависимости вариаций жесткостей обрезания в спокойные периоды и во время отдельных магнитных бурь рассматривались в ряде статей [1, 6–9]. Однако широтные зависимости чувствительности геомагнитных порогов к различным параметрам магнитосферы оставались за рамками этих исследований.

Энергию солнечного ветра в магнитосфере Земли во время магнитной бури передают выбросы корональной солнечной массы (CME) или высокоскоростные коротирующие области возмущений (CIR) из корональных дыр. Поступление энергии, генерированной во время повышенной активности Солнца, и ее последующее затухание

в магнитосфере определяет различные этапы развития геомагнитной бури [10]. Целью данного исследования является определение геомагнитных порогов в период сильной геомагнитной бури 7–8.IX.2017, а также анализ зависимости их изменений от параметров межпланетной среды и геомагнитосферы при помощи расчета соответствующих корреляций. Особое внимание мы уделили анализу корреляций изменений геомагнитных порогов с межпланетными параметрами и индексами геомагнитной активности во время различных фаз развития анализируемой бури, имея в виду, что этот вопрос недостаточно изучен. При этом фокус данной работы был на широтных эффектах.

2. МЕТОДЫ ИССЛЕДОВАНИЯ

Мы оценили связь вариаций жесткости геомагнитного обрезания ΔR с изменением параметров гелио- и геомагнитосферы в период времени 7–8.IX.2017. Для этого мы рассчитали ΔR двумя способами.

При использовании первого способа вертикальные эффективные геомагнитные пороги (или жесткости геомагнитного обрезания) $R_{\text{эф}}$ были получены методом численного интегрирования траекторий заряженных частиц в модельном магнитном поле Земли [11]. В качестве модели выбрана полуэмпирическая модель магнитосферы $Ts01$ [12, 13]. В $Ts01$ в качестве входных параметров используются данные о солнечном ветре и геомагнитной активности из базы данных OMNI (Geopack-2008, <http://geo.phys.spbu.ru/~tsyganenko/modeling.html>). Вычисленные таким образом изменения геомагнитных порогов $\Delta R_{\text{эф}}$ далее называем *модельными*.

Второй способ определения ΔR был метод спектрографической глобальной съемки (СГС), при котором определение ЖГО ($R_{\text{сгс}}$) базируется на наблюдательных данных сети нейтронных мониторов [14]. Этот метод позволяет по наземным наблюдениям КЛ на мировой сети станций получать информацию о распределении первичных КЛ по энергиям и питч-углам в ММП, а также об изменениях планетарной системы жесткостей геомагнитного обрезания за каждый час наблюдений. Вариации $\Delta R_{\text{сгс}}$ далее в статье называются *наблюдательными*.

Расчеты проводились для каждого часа в период 7–8.IX.2017 для станций, расположенных на разных широтах: обсерватория Emilio Segre в Израиле (ESOI) ($33^{\circ}.30$ N, $35^{\circ}.80$ E), Алматы ($43^{\circ}.20$ N, $76^{\circ}.94$ E), Рим ($41^{\circ}.90$ N, $12^{\circ}.52$ E), Иркутск ($52^{\circ}.47$ N, $104^{\circ}.03$ E), Москва ($55^{\circ}.47$ N, $37^{\circ}.32$ E) и

Кингстон ($42^{\circ}.99$ S, $147^{\circ}.29$ E). Станции выбирались таким образом, чтобы в спокойное время они охватывали основную область пороговых жесткостей R_c , подверженных влиянию геомагнитного поля от ~ 11 ГВ (ESOI) до ~ 2 ГВ (Кингстон). Пороговые жесткости станций в спокойный период R_c рассчитывали, как среднее за спокойные сутки 6 ноября 2004 г. Затем вычислялись коэффициенты корреляции k вариаций жесткостей обрезания $\Delta R_{\text{сгс}}$ и $\Delta R_{\text{эф}}$ с параметрами СВ, ММП и геомагнитной активности для перечисленных станций. Коэффициенты k получались из анализа регрессионных уравнений отдельно по выборкам наблюдений для каждой из трех фаз бури.

3. ДАННЫЕ

Данные о космических лучах для вычисления $R_{\text{сгс}}$ получены по результатам наблюдений, проведенных на оборудовании Центра коллективного пользования “Ангара” <http://ckp-tf.ru/ckp/3056/> и на уникальной научной установке “Российская национальная наземная сеть станций космических лучей (Сеть СКЛ)” <https://ckp-tf.ru/usu/433536/>.

Для вычисления $R_{\text{эф}}$ и корреляций использовались данные о часовых значениях параметров солнечного ветра (плотность N , скорость V , давление P), ММП (полное поле B , компоненты B_z и B_y), а также об азимутальной компоненте электрического поля E_y и индексах геомагнитной активности (K_p и Dst) из базы OMNI на сайте <https://omniweb.gsfc.nasa.gov/form/dx1.html>. (<https://omniweb.gsfc.nasa.gov/>). Заметим, что данные OMNI не измеряются *in situ* около головной ударной волны каким-либо физически существующим космическим аппаратом (КА). Эти данные составлены из измерений ряда КА, находящихся в СВ около точки Лагранжа L1 (напр., *Wind*, *ACE*, *DSCOVR*). Эти измерения в СВ сдвигаются по времени от точки нахождения КА до головной ударной волны с учетом скорости конвекции СВ [15].

Данные о Dst поступают в базу OMNI из World Data Center for Geomagnetism, Kyoto, а о K_p — из Helmholtz-Centre, Potsdam (GFZ, German Research Centre for Geosciences), где они рассчитываются по 13-ти станциям.

На рис. 1 показаны изменения параметров солнечного ветра, ММП и геомагнитной активности во время исследуемой магнитной бури с 11.00 UT 7.IX.2017 до 11.00 UT 8.IX.2017. Эта буря была связана с активной областью AR 12763, которая продемонстрировала в предыдущие дни очень высокий уровень вспышек и корональных

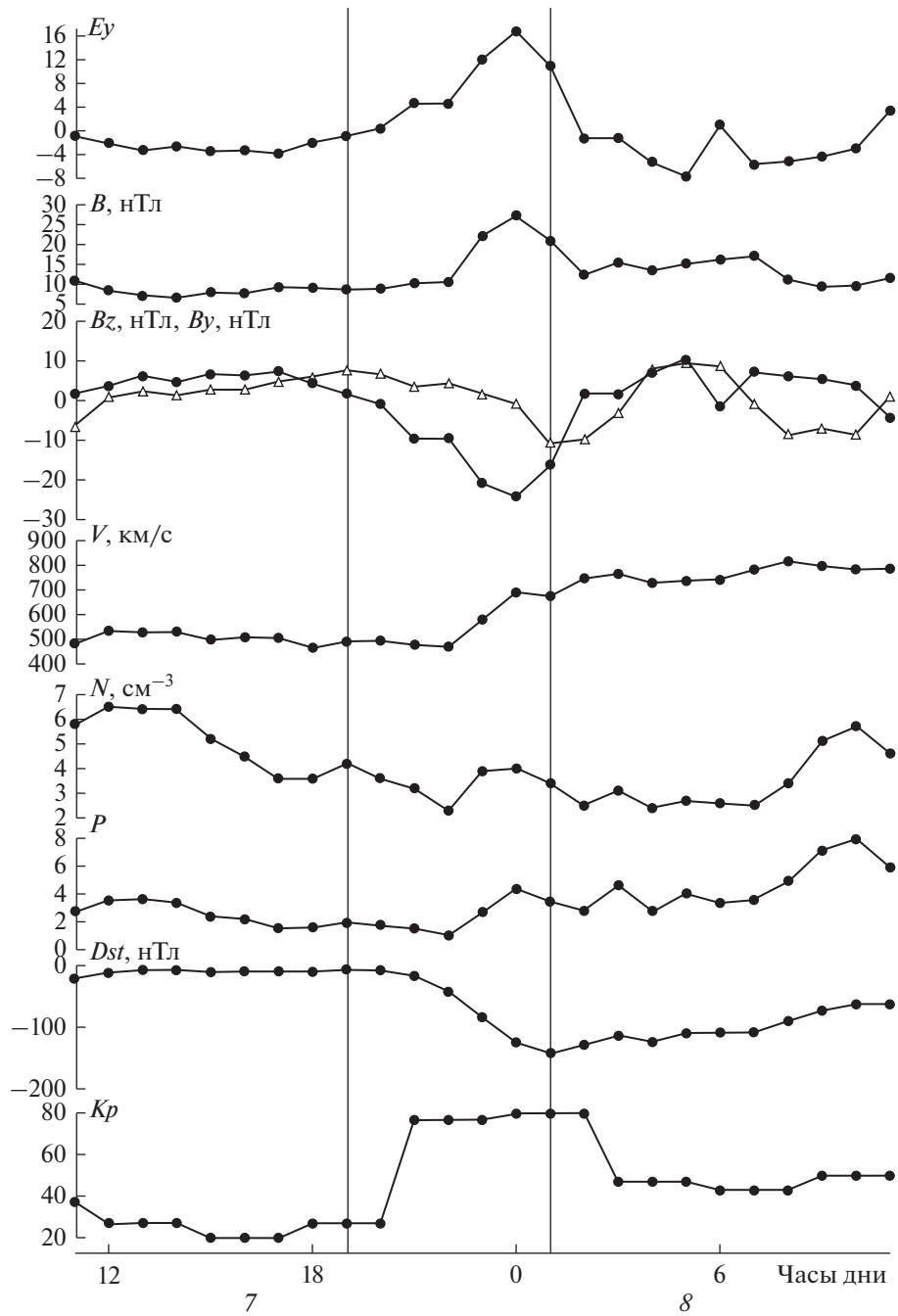


Рис. 1. Изменение параметров солнечного ветра и геомагнитного поля 7–8.IX.2017. Сверху вниз: E_y компонента электрического поля; компоненты ММП: B_z , B_y ; скорость V солнечного ветра; плотность N и динамическое давление P ; индексы геомагнитной активности Dst и $K_p \cdot 10$. Вертикальными линиями отмечена главная фаза бури.

выбросов массы (CME) [16]. Эти CME, связанные с ними ударные волны, магнитные “поршни” и магнитные облака были ответственны за два геомагнитных возмущения, наблюдавшиеся 7–9.IX.2017 [16, 17]. В частности, 7.IX.2017 около 20.00 UT, было зарегистрировано магнитное облако, которое и было ответственно за возникновение и развитие исследуемой бури 7–8.IX.2017

[16, 17]. В это время произошел поворот к югу B_z -компоненты, которая достигла $B_z = -24.2$ нТл в 0.00 UT. В 19.00 UT наблюдался небольшой скачок Dst , после которого началось понижение Dst до -142 нТл в 01.00 UT 8.IX.2017. Это определило главную фазу бури. После 01.00 UT началось восстановление Dst . Однако в 11.00 UT (максимальное $Dst = -63$ нТл) восстановление было прервано

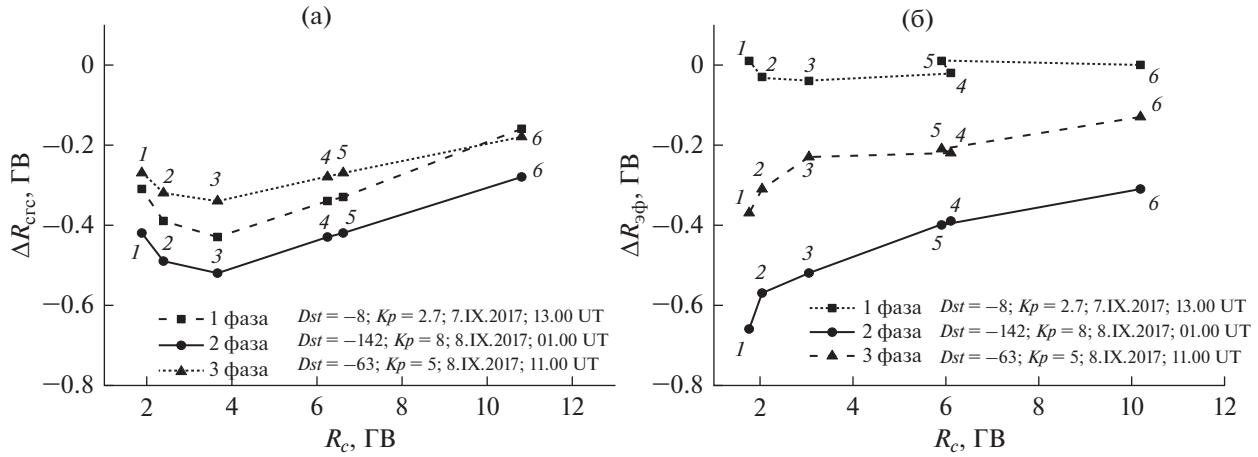


Рис. 2. Изменения геомагнитных порогов ΔR_{crc} (а) и $\Delta R_{\phi\phi}$ (б) в зависимости от пороговой жесткости станции R_c для различных фаз бури: квадраты – начальная фаза, кружки – главная, треугольники – восстановительная фазы.

но приходом следующего межпланетного возмущения и началом второй несколько меньшей магнитной бури (не показана здесь).

Предварительная фаза магнитной бури характеризуется незначительными колебаниями геомагнитной активности, более заметными в районе высоких широт [10]. На рис. 1 видно, что в промежуток времени 11.00–18.00 UT 7.IX индекс Dst (определенный по низкоширотным станциям) меняется очень мало, а Kp (определенный по станциям на более высоких широтах, $\sim 40^\circ$ – 60°) демонстрирует несколько большие колебания. Поэтому мы рассматривали этот промежуток времени как предварительную фазу геомагнитной бури.

В итоге, фазы развития бури 7–8.IX.2017 определены следующим образом: первая фаза (предварительная) – 11.00 UT–18.00 UT, 7.IX.2017, вторая фаза (главная) – 19.00 UT 7.IX.2017–01.00 UT 8.IX.2017, третья фаза (восстановительная) – 02.00 UT–11.00 UT 8.IX.2017.

4. ШИРОТНЫЕ КРИВЫЕ ГЕОМАГНИТНЫХ ПОРОГОВ ДЛЯ РАЗЛИЧНЫХ ФАЗ БУРИ

На рис. 2 приведены примеры широтного поведения вариаций геомагнитных порогов ΔR_{crc} и $\Delta R_{\phi\phi}$ в зависимости от пороговых жесткостей R_c выбранных станций для нескольких моментов времени в течение бури. Видно, что максимальное понижение порогов наблюдается на главной фазе ($Dst = -142$ нТл), достигая значений $\Delta R_{\text{crc}} = -0.52$ ГВ и $\Delta R_{\phi\phi} = -0.66$ ГВ.

Широтная кривая ΔR_{crc} на всех фазах демонстрирует типичную форму такой кривой с максимумом падения жесткости обрезания на средне-

широтных (3–4 ГВ) станциях [1, 6, 8, 14]. В данном случае максимум падения кривой приходится на $R_c = 3.66$ ГВ (ст. Иркутск). Это говорит о том, что распределение наблюдательных значений ΔR_{crc} достаточно хорошо отражает конфигурацию магнитосферы во время активности бури.

Модельные значения $\Delta R_{\phi\phi}$ не показывают такой типичной зависимости, на главной и восстановительной фазах, они возрастают с возрастанием значений R_c . Видно, что для жесткостей > 3 ГВ модельные кривые $\Delta R_{\phi\phi}$ на главной фазе демонстрируют хорошее согласие с наблюдательными кривыми ΔR_{crc} . Причем, если в области малых жесткостей станций КЛ понижение $\Delta R_{\phi\phi}$ больше, чем ΔR_{crc} , то в области более высоких жесткостей понижения практически совпадают, меняясь от -0.3 до -0.5 ГВ. На восстановительной фазе $\Delta R_{\phi\phi}$ и ΔR_{crc} ведут себя приблизительно так же, как и на главной фазе, с той разницей, что падение наблюдательных порогов на всей кривой меньше, чем модельных.

5. ВЗАИМОСВЯЗЬ ГЕОМАГНИТНЫХ ПОРОГОВ И ПАРАМЕТРОВ МАГНИТОСФЕРЫ

В этом параграфе мы проанализировали связь между жесткостями обрезания и исследуемыми параметрами электромагнитного поля, солнечного ветра и геомагнитной активности для каждой из шести разноширотных станций КЛ. Коэффициенты корреляции k представлены в виде диаграмм (рис. 3) для всей бури (а, б), главной (в, г) и восстановительной (д, е) фаз. Кроме того, последний столбик K отражает коэффициент корреляции между $\Delta R_{\phi\phi}$ и ΔR_{crc} . Эти рисунки показыва-

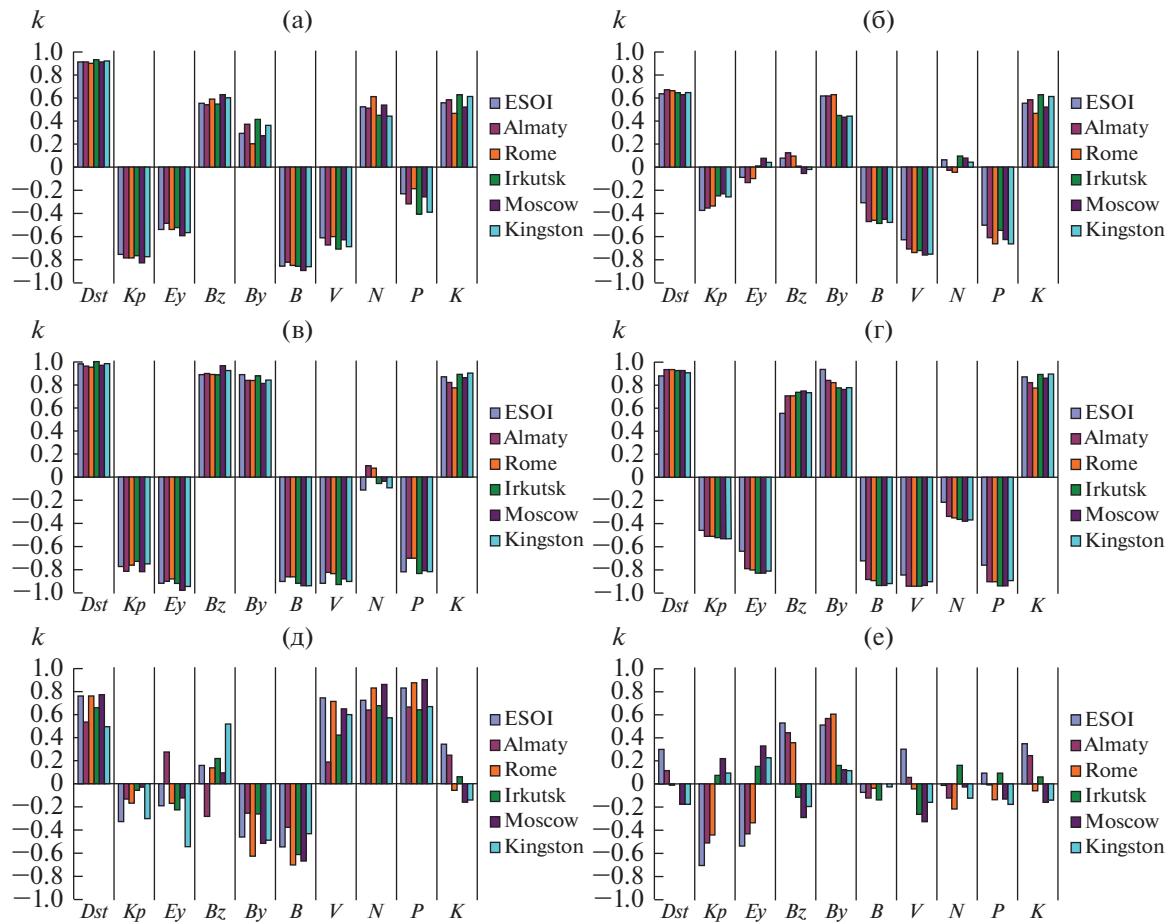


Рис. 3. Корреляция параметров солнечного ветра и геомагнитной активности с ΔR_{ϕ} (а, в, д) и ΔR_{crc} (б, г, е) для 6 разноширотных станций КЛ для всего периода бури 7–8.IX.2017 – а, б; и ее двух фаз: главной – в, г; восстановительной – д, е.

ют эволюцию отклика ЖГО на изменения исследуемых параметров на каждой станции.

Из рис. 3а–3г видно, что на масштабе всей бури и ее главной фазы связь с исследуемыми параметрами модельных порогов сильнее, чем наблюдательных. Наиболее сильная связь ΔR_{ϕ} (0.8 ± 0.05) наблюдается с Dst , для ΔR_{crc} она чуть ниже — ($0.6 \pm 0.07 \pm 0.09$). И только на восстановительной фазе для ΔR_{crc} k падает до незначительных значений <0.4 . На всем протяжении бури видна также значительная антикорреляция ΔR_{crc} и ΔR_{ϕ} со скоростью солнечного ветра V . Можно отметить также довольно существенную зависимость от магнитных параметров как модельных значений ΔR_{ϕ} , так и наблюдательных ΔR_{crc} . В ΔR_{ϕ} вносит основной вклад пара B ($k \approx -0.85 \pm 0.08$) и Bz ($k \approx 0.6 \pm 0.1$), а в ΔR_{crc} — B ($\approx -0.5 \pm 0.15$) и By ($\approx 0.5 \pm 0.15$).

Рис. 3а, 3б демонстрирует тот факт, что для ΔR_{ϕ} корреляция со всеми параметрами не пока-

зывает четкой зависимости от станции наблюдения, т.е. от широты. В то время как для ΔR_{crc} эта зависимость наблюдается для некоторых параметров: связь ΔR_{crc} с By максимальна для низких широт ($k \approx 0.65 \pm 0.1$) и минимальна для высоких ($k \approx 0.45 \pm 0.2$), а связь ΔR_{crc} с V , напротив, минимальна для низких широт ($k \approx -0.65 \pm 0.1$) и максимальна для высоких ($k \approx -0.75 \pm 0.15$).

На главной фазе (рис. 3в, 3г) корреляция очень высокая, и достигает значений 0.95 практически для всех параметров солнечного ветра и магнитосферы как для ΔR_{ϕ} , так и для ΔR_{crc} . Исключение составляет лишь плотность солнечного ветра (N), которая не оказывает практически никакого влияния на геомагнитные пороги. Здесь, как и для всей бури, корреляция параметров СВ и магнитосферы с ΔR_{ϕ} не показывают сколько-нибудь четкой картины зависимости от широты станции КЛ. Напротив, корреляция ΔR_{crc} с электромагнитными параметрами Ey , B , Bz , By показывает явную тенденцию зависимости от широты.

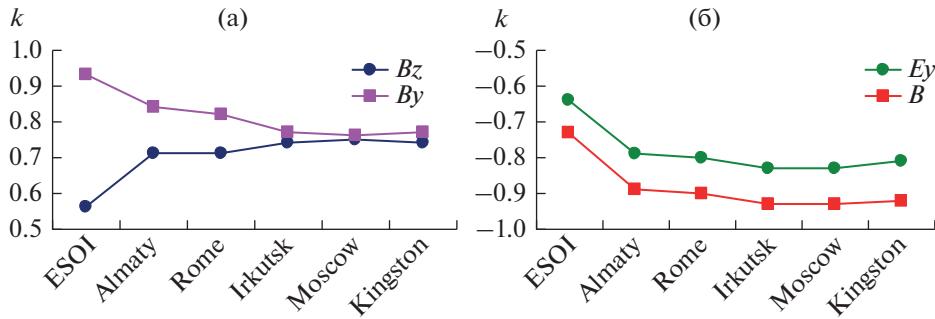


Рис. 4. Широтная зависимость коэффициентов корреляции k между ΔR_{crc} и параметрами ММП для главной фазы.

На восстановительной фазе из рис. 3д, Зе видно, что наибольшая корреляция $\Delta R_{\text{эфф}}$ отмечается с Dst и динамическими параметрами солнечного ветра V , N и P . Влияние B и B_y несколько меньше, а влияние B_z фактически отсутствует. Следует отметить, что на восстановительной фазе связь порогов и параметров солнечного ветра и магнитосферы показывает некоторую зависимость от широты, однако эта связь не носит регулярного характера, она хаотична. Что касается ΔR_{crc} , то в это время отсутствует связь с Dst . На этой фазе контроль ΔR_{crc} геомагнитной активностью осуществляется через Kp индекс. Видно, что исследуемые параметры вносят гораздо меньший вклад в понижение наблюдательных порогов и по сравнению с $\Delta R_{\text{эфф}}$, и по сравнению с тем, каков был этот вклад на главной фазе. Коэффициент корреляции превышает 0.5 лишь для некоторых параметров и для некоторых станций, например для связи с P (Москва), а также с Kp , E_y , и B_z на низкоширотной станции ESOI. Однако, как и для $\Delta R_{\text{эфф}}$, зависимость от широты не демонстрирует какой-либо определенной тенденции, она хаотична. Отсутствие регулярных связей, хаотическое поведение k на разных станциях привело и к отсутствию корреляции между $\Delta R_{\text{эфф}}$ и ΔR_{crc} (рис. 3д, Зе, последний столбец K).

На рис. 4 приведены изменения k на станциях КЛ. Станции приведены в порядке убывания жесткости станции (возрастания широты). Видно, что корреляция ΔR_{crc} с B_z растет с увеличением широты, а с B_y падает (рис. 4а). Антикорреляция ΔR_{crc} с B и E_y растет с увеличением широты (рис. 4б).

6. ОБСУЖДЕНИЕ РЕЗУЛЬТАТОВ

Как уже указывалось выше, во время бури 7–8.IX.2017 наибольшее понижение порогов наблюдается в максимуме бури на главной фазе ($Dst = -142$ нТл), и составляет 14% для ΔR_{crc} (на

ст. Иркутск) и 35% для $\Delta R_{\text{эфф}}$ (на ст. Кингстон). Широтная кривая ΔR_{crc} (R_c) на всех фазах демонстрирует классическую форму с максимумом падения жесткости обрезания на среднеширотных (3–4 ГВ) станциях [1, 6]. Наибольшее падение наблюдательных жесткостей достигается при $R_c = 3.66$ ГВ. Широтные зависимости модельных $\Delta R_{\text{эфф}}$ (R_c) не представляют характерной кривой с максимумом падения жесткостей на среднеширотных станциях. На главной и восстановительной фазах они возрастают с возрастанием R_c . Для жесткостей > 3 –4 ГВ модельные кривые $\Delta R_{\text{эфф}}$ на главной фазе находятся в хорошем согласии с наблюдательными кривыми ΔR_{crc} (R_c), в то время как при малых жесткостях (высокие широты) кривые $\Delta R_{\text{эфф}}$ и ΔR_{crc} расходятся. В работе [8] при исследовании бури в ноябре 2003 г. отмечено, что для жесткостей $R_c < 6$ ГВ широтные зависимости, полученные с использованием модели $Ts01$, сильно отличаются от зависимостей, полученных с использованием данных нейтронных мониторов. Аналогично в работе [18] сравнивались жесткости обрезания, вычисленные траекторным методом при помощи различных магнитосферных моделей во время нескольких бурь с результатами наблюдений на нейтронных мониторах и космическом аппарате *CORONAS-F*. Авторы этой работы также утверждают, что для интенсивных бурь результаты для средних широт, полученные с использованием модели $Ts01$, могут значительно отличаться от наблюдений.

Расхождение модельных и наблюдательных значений в области малых жесткостей (высокие широты) может говорить о том, что модель $Ts01$ недостаточно хорошо описывает распределение магнитных полей в магнитосфере в области более высоких широт. Возможно, это связано с тем, что модель $Ts01$, которая использовалась при расчете $R_{\text{эфф}}$, не в полной мере учитывает некоторые токовые системы, которые, как выяснилось в последнее время, могут иметь большое значение для раз-

вития сильных геомагнитных бурь. В частности, в работе [19] найдено, что для развития больших бурь существенное значение может иметь система токов DP , развивающихся в высокоширотных областях магнитосферы. Кроме того, модель $Ts01$ описывает возмущенное магнитное поле внутренней и околоземной магнитосферы в области $R \leq 15R_E$. Энергия, запасенная в хвосте магнитосферы, в том числе в более дальней ее части, инициирует и поддерживает некоторые важные магнитосферные процессы [20, 21]. В то время как модельные геомагнитные пороги $R_{\text{эф}}$ не учитывают влияние поля среднего и дальнего хвоста, регистрируемые на земле космические лучи, использованные для определения ΔR_{crc} , испытывают влияние поля всей магнитосферы.

Изменение геомагнитных порогов ΔR (как ΔR_{crc} , так и $\Delta R_{\text{эф}}$) на масштабе всей бури 7–8.IX.2017, а также на ее главной фазе наиболее сильно коррелирует с Dst -индексом, что свидетельствует о том, что кольцевой ток играет главную роль в контроле вариаций жесткостей обрезания КЛ. Значительная чувствительность к Dst является самой стабильной чертой взаимодействия геомагнитных порогов с геомагнитосферой, которая отмечена ранее. В [22] найдено, что связь ΔR с геомагнитной активностью демонстрирует четкую закономерность — корреляция увеличивается с уменьшением Dst , т.е. с ростом интенсивности бури. При этом, сильная связь с Dst обычно поддерживается на всех фазах бури. Поэтому достаточно неожиданным является отсутствие связи ΔR_{crc} с Dst на восстановительной фазе исследуемой бури. На этой фазе контроль ΔR_{crc} геомагнитной активностью осуществляется через Kp индекс. Dst определяется по вариациям наземного магнитного поля на низкоширотных станциях (18° – 35°) и отражает эффект экваториального кольцевого тока. Кроме того, в Dst также вносят вклад частичный кольцевой ток [23], токи на магнитопаузе [24, 25] и поперечные токи хвоста [26–28]. Индекс Kp определяется по субавроральным станциям (44° – 62°). Во время сильного магнитного возмущения, когда авроральный овал смещается к югу, станции, входящие в сеть Kp , начинают фиксировать эффекты магнитосферных токов области высоких широт. Таким образом, можно предположить, что на восстановительной фазе бури 7–8.IX.2017 вариации жесткости обрезания ΔR_{crc} регулировались не столько распадом кольцевого тока, сколько влиянием высокоширотных токовых систем. В вариациях $\Delta R_{\text{эф}}$ такого эффекта на восстановительной фазе не наблюдается, Dst значительно влияет на $\Delta R_{\text{эф}}$, а вклад Kp практически отсутствует. Эту разницу в

чувствительности $\Delta R_{\text{эф}}$ и ΔR_{crc} к индексам геомагнитной активности, по-видимому, опять надо отнести к недостаточной чувствительности модели $Ts01$ к процессам, происходящим в высоких широтах магнитосферы в случае рассматриваемой бури.

Рассмотрение зависимостей изменений порогов от исследуемых параметров на главной фазе бури, показывает, что модельные и наблюдательные геомагнитные пороги демонстрируют очень похожую картину. В вариации ΔR вносят вклад практически все параметры магнитосферы и солнечного ветра. При этом, корреляция между $\Delta R_{\text{эф}}$ и ΔR_{crc} высокая ($k = 0.9 \pm 0.1$), как видно из последнего столбца рис. 3в, 3г. Наиболее заметная разница в рис 3в и 3г заключается в том, что в корреляции ΔR_{crc} как с электромагнитными параметрами, так и с динамическими V и P просматривается заметная зависимость от широты станции наблюдения. В то же время, корреляция $\Delta R_{\text{эф}}$ с параметрами ММП, СВ и магнитосферы не показывают сколько-нибудь четкой картины зависимости от широты станции КЛ.

Отдельного рассмотрения требует восстановительная фаза бури, диаграммы которой (рис. 3д, 3е) резко отличаются от диаграмм, характеризующих ситуацию на масштабе всей бури и в главной фазе. Во-первых, коэффициенты корреляции на этом этапе сильно уменьшаются, особенно это заметно для ΔR_{crc} . Следует отметить, что для тех немногих бурь, для которых в литературе рассматривались зависимости ΔR от параметров магнитосферы и межпланетной среды, такого уменьшения k на восстановительной фазе не наблюдалось. Для бурь 20.XI.2003 [29], 7–8.XI.2004 [30] и 14.XII.2006 [31] k между ΔR и параметрами гелио- и магнитосферы на восстановительной фазе были либо одного порядка с соответствующими k на главной фазе, либо превышали их. Кроме того, из рис. 2д, 2е видно, что на восстановительной фазе коэффициенты корреляции ΔR_{crc} и ΔR_{crc} со всеми исследуемыми параметрами для разных станций отличаются друг от друга хаотическим образом. Такая хаотизация отклика ΔR на параметры магнитосферы может быть связана с особенностями возмущенного периода в магнитосфере в начале сентября 2017 г. Как упоминалось во введении, в это время наблюдалась повышенная активность на Солнце, которая генерировала вспышки и CME . На пути к Земле CME взаимодействовали между собой, а также с другими межпланетными образованиями, поэтому в околоземном пространстве сформировалась сложная комплексная структура, содержащая ударные волны, 2 области сжатия (“sheaths”) перед межпланетными CME , два маг-

нитных облака, и два магнитных “поршня” с увеличенной геоэффективностью [32, 33]. Южная компонента B_z , ассоциированная со сложным комплексом областей сжатия и магнитного облака [17, 32], инициировала магнитную бурю с максимальным падением $Dst = -142$ нТл в 01.00 UT 8.IX.2017 (рис. 1). Восстановление магнитосфера после главной фазы бури было прервано через несколько часов приходом второй области сжатия и последовавшего за ней второго магнитного облака с полем южной направленности [17], которое генерировало повторное падение Dst индекса до -123 нТл. Такая нестандартная восстановительная фаза бури, когда наблюдались противоположные тенденции – восстановление магнитосферы от предыдущего возмущения, конкурировавшее с развитием нового возмущения – могло обусловить низкие значения k между ΔR и параметрами ММП, СВ и магнитосферы, а также хаотическое нерегулярное поведение k на разных станциях наблюдения. Меняющиеся условия в токовых системах могут вызвать частичный кольцевой ток с сильной анизотропией, а представленные данные по ΔR_{crc} изотропны, поэтому рассчитанные ΔR_{crc} могут не соответствовать реальности и, следовательно, плохо коррелировать с Dst .

ВЫВОДЫ

Мы рассчитали геомагнитные пороги R во время возмущенной магнитосферы 7–8.IX.2017 двумя методами. Далее мы рассчитали корреляции ΔR с параметрами межпланетной среды и магнитосферы во время эволюции бури – в ее начальной, главной и восстановительной фазах и рассмотрели широтные особенности полученных корреляций. Мы получили следующие результаты:

1. Во время бури 7–8.IX.2017 наибольшее понижение порогов наблюдается в максимуме бури ($Dst = -142$ нТл), достигая значений $\Delta R_{crc} = -0.52$ ГВ (Иркутск) и $\Delta R_{\text{эф}} = -0.66$ ГВ (Кингстон).

2. Во время всех фаз бури наблюдательная широтная кривая $\Delta R_{crc}(R_c)$ принимает классическую форму с максимумом падения жесткости обрезания на среднеширотных станциях ($R_c = 3.66$ ГВ). Широтное распределение модельных $\Delta R_{\text{эф}}$ существенно отличается от распределения наблюдательных ΔR_{crc} , для средних и высоких широт ($R_c \leq 3.66$ ГВ, $\phi \geq 53^\circ$ N и $\phi \geq 40^\circ$ S).

3. Наши результаты свидетельствуют о том, что во время бури 7–8.IX.2017 модель магнитосферы Ts01 недостаточно хорошо отражала простран-

ственную конфигурацию возмущенной магнитосферы в области высоких широт.

4. Изменение как наблюдательных, так и модельных геомагнитных порогов на масштабе всей бури 7–8.IX.2017 наиболее сильно коррелирует с Dst -индексом, что свидетельствует о том, что кольцевой ток играет главную роль в контроле вариаций жесткостей обрезания КЛ. Также виден значительная зависимость ΔR_{crc} и $\Delta R_{\text{эф}}$ от параметров солнечного ветра V и несколько меньшая от магнитных параметров. $\Delta R_{\text{эф}}$ контролируется парой B и B_z , а ΔR_{crc} – B и By .

5. Чувствительность ΔR к динамическим и магнитным параметрам межпланетной среды различна на разных фазах бури и отличается от чувствительности, посчитанной на масштабе всей бури.

6. Для ΔR_{crc} корреляция с магнитными параметрами в главной фазе демонстрирует тенденцию изменяться в зависимости от станции наблюдения регулярным образом. Для $\Delta R_{\text{эф}}$ такой тенденции не наблюдается. На восстановительной фазе наблюдается хаотическое нерегулярное поведение k в зависимости от станции наблюдения, вызванное особенностями бури и связанными с ними анизотропиями.

Взаимосвязь вариаций геомагнитных порогов КЛ с параметрами геомагнитной активности и магнитосферы различна на разных фазах бури, поскольку она обусловлена динамикой глобальных магнитосферных токовых систем, которые в процессе эволюции магнитного возмущения развиваются и затухают различным образом в разные периоды времени. Особенности взаимодействия солнечного ветра и магнитосферы в процессе эволюции бури определяют специфический отклик геомагнитных порогов КЛ на параметры гелиосферы и магнитосферы на разных фазах бури. В частности, особенности корреляции порогов с параметрами гелио- и магнитосферы на восстановительной фазе бури 7–8.IX.2017 диктовались особенностями этой бури, которые были обусловлены сложной структурой в околосземном пространстве, содержащей ударные волны, области сжатия, магнитные облака, и магнитные “поршни”.

Расчеты по методу СГС получены с использованием оборудования Центра коллективного пользования “Ангара” (<http://ckr-rf.ru/ckr/3056/>) и научной установки “Российская национальная наземная сеть станций космических лучей” <https://ckr-rf.ru/usu/433536/>.

Конфликт интересов: авторы сообщают об отсутствии конфликта интересов.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Dorman L.I. Elementary particle and cosmic ray physics. Elsevier. New York. 1963. 456 p.
2. Kress B.T., Hudson M.K., Selesnick R.S. et al. Modeling geomagnetic cutoffs for space weather applications // J. Geophys. Res. 2015. V. 120. № 7. P. 5694–5702. <https://doi.org/10.1002/2014JA020899>
3. Буров В.А., Мелешков Ю.С., Очелков Ю.П. Методика оперативной оценки уровня радиационной опасности, обусловленной возмущениями космической погоды, при авиаперевозках // Гелиогеофизические исслед. 2005. Вып. 7. С. 1–41.
4. Iucci N., Levitin A.E., Belov A.V. et al. Space weather conditions and spacecraft anomalies in different orbits // Space weather. 2005. V. 3. S01001. <https://doi.org/10.1029/2003SW000056>
5. Mask E. Starship: Earth to Earth in less than 60 minutes. // 68th International Astronautic Congress. Adelaide, Australia. 25–29 Sep. 2017.
6. Flueckiger E.O., Shea M.A., Smart D.F. On the latitude dependence of cosmic ray cutoff rigidiy variations during the initial phase of a geomagnetic storm // Proc. 20th Int. Conf. Cosmic Rays. August 1987. Moscow. USSR. 1987. V. 4. P. 2016–2020.
7. Antonova O.F., Baisultanova L.M., Belov A.V. et al. The longitude and latitude dependences of the geomagnetic cutoff rigidity variations during strong magnetic storms // Proc. 21st Int. Cosmic Ray Conf. January 1990. Adelaide, Australia. V. 7. P. 10–13.
8. Belov A., Baisultanova L., Eroshenko E. et al. Magnetospheric effects in cosmic rays during the unique magnetic storm on November 2003 // J. Geophys. Res. 2005. V. 110. A09S20. <https://doi.org/10.1029/2005JA011067>
9. Данилова О.А., Демина И.А., Птицына Н.Г. и др. Карттирование жесткости обрезания космических лучей во время главной фазы магнитной бури 20 ноября 2003 г. // Геомагнетизм и аэрономия. 2019. Т. 59. № 2. З. С. 160–167. <https://doi.org/10.1134/S0016794019020056>
10. Яновский Б.М. Земной магнетизм. (4-ое издание). Изд. Ленинградского Университета, Ленинград. 1978. 592 стр.
11. Shea M.A., Smart D.F., McCracken K.G. A study of vertical cutoff rigidities using sixth degree simulations of the geomagnetic field // J. Geophys. Res. 1965. V. 70. P. 4117–4130.
12. Tsyganenko N.A. A model of the near magnetosphere with a dawn-dusk asymmetry: 1. Mathematical structure // J. Geophys. Res. 2002a. 107. A8. <https://doi.org/10.1029/2001JA000219>
13. Tsyganenko N.A. A model of the near magnetosphere with a dawn-dusk asymmetry: 2. Parametrization and fitting to observation // J. Geophys. Res. 2002b. 107. A8. <https://doi.org/10.1029/2001JA000220>
14. Dvornikov V.M., Kravtsova M.V., Sdobnov V.E. Diagnostics of the electromagnetic characteristics of the interplanetary medium based on cosmic ray effects // Geo-magn. Aeron. (Engl. Transl.). 2013. V. 53, iss. 4. P. 430–440.
15. King J.H., Papitashvili N.E. Solar wind spatial scales in and comparisons of hourly Wind and ACE plasma and magnetic field data // JGR. 2005. V. 110. A02104. <https://doi.org/10.1029/2004JA010649>
16. Chertok I.M., Belov A.V., Abunin A.A. Solar Eruptions, Forbush Decreases and Geomagnetic Disturbances from Outstanding Active Region 12673// Space Weather. 2018. V. 16. P. 1549–1568. <https://doi.org/10.1029/2018SW001899>
17. Hajra R., Tsurutani B.T., Lakhina G.S. The Complex Space Weather Events of 2017 September // ApJ. 2020. V. 899. № 1. <https://doi.org/10.3847/1538-4357/aba2c5>
18. Kudela K., Bucik R. Low Energy Cosmic Rays and the Disturbed Magnetosphere // Proc. 2nd Int. Symp. SEE-2005. Nor-Amberd, Armenia. 2005. P. 57–62. <https://arxiv.org/pdf/1303.4052.pdf>
19. Левитин А.Е., Дремухина Л.А., Громова Л.И. и др. Генерация магнитного возмущения в период исторической магнитной бури в сентябре 1859 г. // Геомагнетизм и аэрономия. 2014. Т. 54. № 3. с. 324–332. <https://doi.org/10.7868/S0016794014030110>
20. Ganushkina N.Y., Liemohn M.W., Dubyagin S. Current systems in the Earth's magnetosphere // Reviews of Geophysics. 2018. V. 56. P 309–332. <https://doi.org/10.1002/2017RG000590>
21. Borovsky J.E., Thomsen M.F., Elphic R.C. et al. The transport of plasma sheet material from the distant tail to geosynchronous orbit // J. Geophys. Res. 1998. V. 103. A9. P. 20297–20331.
22. Птицына Н.Г., Данилова О.А., Тясто М.И. и др. Влияние параметров солнечного ветра и геомагнитной активности на вариации жесткости обрезания космических лучей во время сильных магнитных бурь // Геомагнетизм и аэрономия. 2019. Т. 59. № 5. С. 569–577. <https://doi.org/10.1134/S0016793219050098>
23. Liemohn M.W., Kozyra J.U., Thomsen M.F. et al. Dominant role of the asymmetric ring current in producing stormtime Dst // J. Geophys. Res. 2001. V. 106. A6. P. 10.883–10.904. <https://doi.org/10.1029/2000JA000326>
24. Burton R.K., McPherron R.L., Russell C.T. An empirical relationship between interplanetary conditions and Dst // J. Geophys. Res. 1975. V. 80. Is. 31. P. 4204–4214. <https://doi.org/10.1029/JA080i031p04204>
25. Siscoe G.L., McPherron R.L., Jordanova V.K. Diminished contribution of ram pressure to Dst during magnetic storms // J. Geophys. Res. 2005. V. 110 P. A12227. <https://doi.org/10.1029/2005JA011120>
26. DuByagin S., Ganushkina N., Kubышkina M. et al. Contribution from different current systems to SYM and ASY midlatitude indices // J. Geophys. Res. 2014. V. 119. P. 7243–7263. <https://doi.org/10.1002/2014JA020122>

27. *Ohtani S., Nose M., Rostoker G. et al.* Storm-substorm relationship:Contribution of the tail current to *Dst* // *J. Geophys. Res.* 2001. V. 106. A10. P. 21199–21209.
<https://doi.org/10.1029/2000JA000400>
28. *Turner N.E., Baker D.N., Pulkkinen T.I. et al.* Evaluation of the tail current contribution to *Dst* // *J. Geophys. Res.* 2000. V. 105. № A3. P. 5431–5439.
<https://doi.org/10.1029/1999JA000248>
29. *Птицына Н.Г., Данилова О.А., Тясто М.И. и др.* Динамика жесткости обрезания космических лучей и параметров магнитосферы во время различных фаз бури 20 ноября 2003 г. // Геомагнетизм и аэрономия. 2021. Т. 61. № 2. С. 160–171.
<https://doi.org/10.31857/S0016794021010120>
30. *Птицына Н.Г., Данилова О.А., Тясто М.И.* Корреляция жесткости обрезания космических лучей с параметрами гелиосферы и геомагнитной активности на разных фазах магнитной бури в ноябре 2004 г. // Геомагнетизм и Аэрономия. 2020. Т. 60. № 3. С. 281–292.
<https://doi.org/10.31857/S0016794020020145>
31. *Adriani O., Barbarino G.C., Bazilevskaya G.N. et al.* *PAMELA*'s measurements of geomagnetic cutoff variations during the 14 December 2006 storm // *Space weather.* 2016. V. 14. № 3.
<https://doi.org/10.1002/2016SW001364>
32. *Shen C., Xu M., Wang Y. et al.* Why the Shock-ICME Complex Structure Is Important: Learning from the Early 2017 September CMEs // *The Astrophysical Journal.* 2018. V. 861. № 1. pp. 861–960.
<https://doi.org/10.3847/1538-4357/aac204>
33. *Scolini C., Chane E., Temmer M. et al.* CME-CME Interactions as Sources of CME Geoeffectiveness: The Formation of the Complex Ejecta and Intense Geomagnetic Storm in 2017 Early September // *Astrophysical Journal Supplement Series.* 2020. V. 247(1).
<https://doi.org/10.3847/1538-4365/ab6216>