МРНТИ 29.05.01, 29.05.27

10.51889/2959-5894.2024.86.2.009

Т.Х. Садыков¹, К.М. Мукашев^{2*}, А.Х. Аргынова¹, О.А. Новолодская¹, Х. Махмет^{1,3}

¹Satbayev University, Физико-технический институт, г.Алматы, Казахстан ²Алматинский университет энергетики и связи, г. Алматы, Казахстан ³Казахский национальный университет им. аль-Фараби, г. Алматы, Казахстан **e-mail: mukashev.kms@gmail.com*

ИССЛЕДОВАНИЯ СТВОЛОВ ШИРОКИХ АТМОСФЕРНЫХ ЛИВНЕЙ С ПОМОЩЬЮ ВЫСОКОГОРНОГО ИОНИЗАЦИОННОГО КАЛОРИМЕТРА

Аннотация

В работе представлены первые экспериментальные результаты исследований стволов широких атмосферных ливней (ШАЛ) с помощью высокогорного ионизационного калориметра «Адрон-55» площадью 55 м² и толщиной около 6 (шесть) пробегов протонов до взаимодействия. Проведены расчеты по моделированию развития ШАЛ от протонов, ядер и гипотетических странглетов – частиц странной кварковой материи (СКМ), входящих, вероятно, в состав первичных космических излучений (ПКИ), используя пакет CORSIKA. Разыграны процессы прохождения стволов ШАЛ через калориметр «Адрон-55», используя пакет Geant-4. Проводимые исследования направлены на изучение адронной компоненты стволов ШАЛ для выяснения природы проникающих или слабовзаимодействующих частиц, зарегистрированных в калориметре «Адрон-55».

Ключевые слова: космические лучи, широкие атмосферные ливни, ионизационно-нейтронный калориметр, сцинтилляционный детектор, адронный каскад.

 Т.Х. Садықов¹, К.М. Мұкашев², А.Х. Арғынова¹, О.А. Новолодская¹, Х. Махмет^{1,3}
¹Сәтбаев университеті, Физика-техникалық институты, Алматы қ., Қазақстан
²Алматы энергетика және байланыс университеті, Алматы қ., Қазақстан
³әл-Фараби атындағы Қазақ ұлттық университеті, Алматы қ., Қазақстан
БИІК ТАУЛЫ ИОНИЗАЦИЯЛАУШЫ КАЛОРИМЕТРМЕН КЕҢ АУҚЫМДЫ АТМОСФЕРАЛЫҚ НӨСЕР ШОҒЫРЫН ЗЕРТТЕУ

Аңдатпа

Жұмыста биік таулы «Адрон-55» ионизациялаушы калориметрдің көмегімен кең ауқымды атмосфералық нөсер шоғырын зерттеудің алғашқы нәтижелері қарастырылады. Калориметрдің ауданы 55 м², ал қалыңдығы энергетикалық протондардың материалда әсерлесуге дейінгі еркін жүру жолының 6 (алты) ендігіне сәйкес келеді. Программалаушы CORSIKA пакетін пайлаланып, бастапқы ғарыш сәулелерінің құрамына кіруі ықтимал протондар мен ядролардың және гипотетикалық странглеттердің – кварк тектес ғажайып материялардың әсерлесуіне байланысты туындайтын кең ауқымды атмосфералық нөсерлердің даму дәрежесін моделдеу нәтижеслері келтірілген. Сонымен қатар, Geant-4 пакетінің көмегімен кең ауқымды атмосфералық нөсер шоғырының ионизациялаушы «Адрон-55» калориметрі арқылы өту процесі де зерделенеді. Яғни, зерттеу жұмыстарының түпкі мақсаты - кең ауқымды атмосфералық нөсер шоғырының адрондық құраушыларына талдау жүргізу арқылы «Адрон-55» калориметрімен тіркелген, өтімділік қабылеті жоғары немесе әсерлесу мүмкіндігі төмен бөлшектердің табиғатын анықтау.

Түйін сөздер: ғарыш сәулелері, ионизациялаушы-нейтрондық калориметр, сцинтилляциялаушы детектор, адрондар каскады, кең ауқымды атмосфералық нөсерлер.

T.KH. Sadykov¹, K.M. Mukashev², A. Kh. argynova¹, O.A.Novolodskaya¹, KH. Makhmet^{1,3}
¹Satbayev University, Institute of Physics and Technology, Almaty, Kazakhstan
²Almaty University of Energy and Communications, Almaty, Kazakhstan
³al-Farabi Kazakh National University, Almaty, Kazakhstan
STUDIES OF EXTENSIVE ATMOSPHERIC SHOWERS USING A HIGH ALTITUDE IONIZATION CALRIMETER

Abstract

The paper presents the first experimental results of studying the trunks of extensive air showers (EAS) using the high-mountain ionization calorimeter "Hadron-55" with an area of 55 m2 and a thickness of about 6 (six) proton paths before interaction. Calculations were carried out to simulate the development of EAS from protons, nuclei and hypothetical strangelets - particles of strange quark matter (SQM), probably included in the composition of primary cosmic radiation (PCR), using the CORSIKA package. The processes of passage of EAS trunks through the Hadron-55 calorimeter were played out using the Geant-4 package. The ongoing research is aimed at studying the hadronic component of EAS trunks to clarify the nature of penetrating or weakly interacting particles recorded in the Hadron-55 calorimeter.

Keywords: cosmic rays, ionization-neutron colorimeter, scintillation detector, hadron cascade, extensive air showers (EAS).

Основные положения

В высокогорных экспериментах по исследованиям центральных стволов ШАЛ при $E_0 \ge 10^{16} eV(\sqrt{s} \ge 5 TeV)$ с помощью рентген-эмульсионных камер и ионизационных калориметров наблюдались такие явления, как компланарность прихода наиболее энергичных частиц в центральной области суперсемейств γ -квантов и адронов и так называемый Тянь-Шаньский эффект (слишком медленное поглощение каскадов, инициированных адронами высоких энергий в калориметре). Эти эффекты не удалось воспроизвести в рамках теоретических моделей 80 -- 90-х годов. Компланарность объясняется процессом копланарной генерации наиболее энергичных вторичных частиц при взаимодействии адронов сверхвысоких энергий с ядрами атомов воздуха. Второе явление, возможно, объясняется высоким сечением генерации очарованных адронов в области фрагментации. Для исследования этих явлений разработан новый комплекс детекторов, включающий в себя самый высокогорный в мире ионизационный калориметр Адрон-55 для изучения стволов ШАЛ. Представлены первые экспериментальные результаты.

Введение

Хотя в экспериментах с космическими лучами одновременно используется несколько моделей взаимодействия адронов высоких энергий с ядрами атомов воздуха и последующего развития широкого атмосферного ливня (ШАЛ) в атмосфере, ни одна из них не может точно воспроизвести всю совокупность экспериментально наблюдаемых характеристик ШАЛ. Кроме того, до сих пор не объяснены некоторые результаты, накопленные в высокогорных и баллонных рентгеноэмульсионных камерах (РЭК). Около пятидесяти лет назад при исследовании ШАЛ на Тянь-Шанской высокогорной научной станции (3340 м н.у.м.) было обнаружено уменьшение скорости поглощения адронных каскадов высокой энергии (≥ 10 ТэВ) в т.н. Большом ионизационном калориметре (БИК), который имел свинцовый поглотитель толщиной 850 г/см², (около пяти длин среднего свободного пробега до взаимодействия протонов в свинце). Было обнаружено, что длина поглощения *L*(*E*_h) адронной компоненты в стволах ШАЛ растет с увеличением энергии адронов *E*_h в калориметре. После открытия очарованных частиц было показано, что описанный выше эффект можно объяснить, предполагая, что в адронных взаимодействиях сечение рождения таких частиц, уносящих значительную долю энергии взаимодействующих адронов, достигает ~30% неупругого сечения протон-ядро [1,2]. Ионизационный калориметр с толщиной порядка шести (или более) длин свободного пробега взаимодействия адронов может помочь в изучении этих очень интересных эффектов.

В высокогорных экспериментах с РЭК Памира (4300 м н.у.м.) [3] и Мt.Кanbala [4] коллабораций была обнаружена тенденция к компланарному приходу наиболее высокоэнергетичных частиц или узких электромагнитных подкаскадов с энергиями $E \gtrsim 10$ ТэВ в т.н. гамма-адронных суперсемействах с энергиями $\Sigma E_{\gamma} > 700$ ТэВ вблизи осей относительно «молодых» ШАЛ, не достигнувших максимума своего развития к моменту регистрации на наблюдательном уровне. Эти ливни в основном инициируются протонами и ядрами гелия первичного космического излучения (ПКИ).

Общую картину дополняют два суперсемейства со сверхвысокими энергиям ($\sum E_{\gamma} > 1 \ \Pi$ эВ) и очень высокой компланарностью наиболее энергичных частиц, обнаруженные с помощью эмульсионной методики на больших высотах в стратосфере (где характеристики ливней гораздо более чувствительны к параметрам первых взаимодействий частиц первичного космического излучения в атмосфере) на борту воздушного шара («Страна» [5]) и реактивного самолета «Concorde» (JF2af2 [6]). Вероятность получить всю совокупность этих экспериментальных результатов слишком мала ($\leq 10^{-10}$) [6, 7], чтобы объяснить этот результат каскадными флуктуациями.

В целом можно сделать вывод, что: 1) это явление связано с наиболее энергичными частицами, генерируемыми во взаимодействиях на ранней стадии развития ШАЛ; 2) этот процесс не воспроизводится моделированием в рамках моделей на основе КХД и КГС, применяемых в физике космических лучей высоких энергий; 3) сечение компланарной генерации частиц (КГЧ) относительно велико.

Теоретические представления связывают генерацию компланарных частиц с 1) угловым моментом кварк-глюонной струны, вращаемой взаимодействующими адронами [8]; 2) полужесткая двойная неупругая дифракция и некоторая напряженность КГС внутри дифракционного кластера между полужестко рассеянным кварком и кварками-спектаторами взаимодействующего адрона [8]; 3) лидирующие системы с очень высоким спином [8]; 4) временный переход трехмерного пространства в двухмерное [9].

Первые четыре гипотезы включают большие поперечные импульсы как почти обязательный элемент, определяющий компланарную плоскость. При этом поперечные импульсы, направленные перпендикулярно этой плоскости, по-прежнему имеют стандартные значения традиционных моделей адронных взаимодействий. Гипотеза [10] предполагает уменьшение размерности пространства с трех до двух измерений при достаточно высоких энергиях. При этом поперечные импульсы локализованы в некоторой плоскости без существенного изменения их средних значений.

Вышеупомянутые экспериментальные данные показывают, что мы еще не понимаем всех особенностей адронных взаимодействий. К сожалению, эти явления не могут быть изучены в экспериментах на Большом адронном коллайдере (БАК). Специфика конструкции коллайдера и используемых детекторов позволяет детально изучать, в основном, только частицы в центральной кинематической области ($|\eta, y| \leq 4 - 5$). Однако можно продолжить исследования этих явлений в высокогорных экспериментах с космическими лучами.

Масштаб компланарных событий, наблюдаемых с помощью XREC, которые характеризуются очень высоким пространственным разрешением (~100 мкм), очень мал, в основном около 1 см и менее, что соответствует отбору событий, вызванных взаимодействиями адронов на высотах 1 – 2 км над детектором. Ионизационный калориметр на высоте Тянь-Шаньской станции имеет гораздо более грубое пространственное разрешение порядка ширины его ионизационных камер (ИК) (~ 12 см). В этом случае поиск ливней с несколькими наиболее энергичными подстволами в центральной области приведет к отбору событий, созданных адронно-ядерными взаимодействиями на гораздо больших высотах (~ 10 км) над калориметром, где рождённые высокоэнергичные адроны инициируют подкаскады, приходящие на верхнюю поверхность калориметра.

Ионизационный калориметр позволит изучать рассмотренные выше экспериментальные результаты, а именно слишком медленное ионизационное поглощение в толстом адронном калориметре и компланарность прихода наиболее энергичных подстволов в области центральных стволов ШАЛ, связанных с адронами с высокими *x*_F из области фрагментации адронных взаимодействий.

Отметим, что в некоторых работах (см. [10]) авторы связывают нестандартные явления, наблюдавшиеся в исследованиях на ТШВНС, с ШАЛ, инициированными странглетами частицами странной кварковой материи, возможно входящими в состав ПКИ [10].

Методология исследования

Комплексная установка «Адрон-М»

Комплексная установка "Адрон-М", расположенная на высоте 3340 метров над уровнем моря, включает в свой состав ионизационно-нейтронный калориметр (ИНК) Адрон-55 площадью 55 м², толщиной поглотителя 1244 г/см², девятью рядами ИК и одним рядом нейтронных детекторов, а также две ливневые системы сцинтилляционных детекторов. Эффективная площадь установки "Адрон-М" составляет около 45000 м². ИНК «Адрон-55» расположен в лабораторном здании площадью 324 м². Внутренняя ливневая система расположена внутри здания над первым уровнем калориметра и вокруг него. Внешняя ливневая система расположена снаружи здания по концентрическим окружностям радиусами 25, 40, и 100 метров, с четырьмя сцинтилляционными детекторами (SD) в каждой круглой зон [11].

Конструкция ионизационно-нейтронного калориметра Адрон-55

Двух уровневый калориметр, состоит из верхней части (гамма-блок) и нижней части (адронный- блок) [24].. Гамма-блок и адронный блок разнесены по вертикали на 2.2 м для экспериментов, связанных с поиском чармированных частиц. Гамма-блок состоит из двух рядов ИК – 100 камер в первом ряду и 138 камер во втором, разделенными свинцом общей толщиной 26 см или 310 г/см². Адронный-блок состоит из железного поглотителя с полостями, в которые установлены ионизационные камеры. Этот блок служит для измерения энергии компонент (электронной, мюонной и нейтронной) космического излучения, определения траектории частиц. что более детально исследовать позволяет характеристики взаимодействий частиц космического излучения. Адронный блок содержит 7 рядов ИК, по 144 камеры в каждом ряду, расположенные взаимно-перпендикулярно с поглотителем из железа между рядами.

Регистрация и анализ экспериментальных данных "Адрона-М"

Система баз данных комплексной установки "Адрон-М" работает под управлением серверной программы PostgreSQL, доступ к которой через локальную сеть могут получить удаленные клиентские программы с конкретными запросами на обработку данных. База данных доступна по адресу_www.tien-shan.org.

Банк экспериментальных данных установки "Адрон-М" имеет двухуровневую структуру. Исходный банк данных Bank-0 содержит зарегистрированные коды ионизации (амплитуды импульсов) каждого детектора, которые суммируются и преобразуются в двоичный код АЦП. Вторичный банк данных Bank-1 содержит откалиброванные данные из Bank-0 с преобразованием кодов АЦП в ионизацию; значения данных преобразуются в милливольты, которые пропорциональны энергии E₀ первичной частицы [11].

Мощность ливня (число заряженных частиц, N_e) определялось как сумма частиц во всех камерах восьми рядов ИНК. Число частиц N_{ij} в каждой *i*-й камере *j*-го ряда равно сигналу на выходе усилителя камеры U_k , делённому на сигнал от прохождения одиночной частицы U_{oe} , т.е. $N_{ij} = U_k / U_{oe}$.

Для определения амплитуды сигнала от одиночной частицы U_{oe} был собран стенд, в состав которого входили ионизационная камера, усилитель + АЦП (аналогово-цифровой

преобразователь), компьютер, и был получен спектр амплитуд одиночных импульсов фона космических лучей. Пиковое значение спектра принималось за амплитуду сигнала от одного электрона. Измерения показали, что U_{oe} = 0.39 mV/частица.

Для учета разброса давлений газа аргона в ИК (10%) и коэффициентов усиления каналов (20%), на установке регулярно проводится калибровка каналов регистрации, которая запоминается в памяти компьютера для каждого канала N_{ij} и учитывается при создании базы данных.

Энергия *E*_{cal}, выделенная в калориметре, определяется по калориметрической формуле

$$E_{cal} = b^* k^* \sum_{i=1}^9 a_i * \sum_{j=1}^{ni} N_{ij}$$

где *a*_i – толщина поглотителя (свинца или железа) над *i*-м рядом ионизационных камер; *b*- критическая энергия в свинце/железе;

k- переходной коэффициент «свинец-ИК»;

 X_i - толщина свинца или железа (г/см²) над *i*-м рядом калориметра;

*N*_{ij}- номер камеры *j* в *i*-м ряду калориметра.

Ошибка в определении энергии E_{cal} , выделенной в ионизационном калориметре толщиной 1100 г/см² и шестью уровнями наблюдения, составляет менее 10%.

Экспериментальные данные ИНК "Адрон-55"

На рис. 1 показаны зависимости заряженных частиц зарегистрированных в калориметре «Адрон-55» по сотне ливней, основные стволы которых пришли на поверхность калориметра. На рис. 1,*а* показана зависимость плотности заряженных частиц в ионизационных камерах калориметра «Адрон-55», $\rho_{e \, cal}$, м⁻², от количества вещества поглотителя, усреднённая по всем регистрируемым ливням, независимо от места падения основного ствола ШАЛ. На рис. 1, δ показана зависимость мощности ливня (числа зарегистрированных заряженных частиц в ИК) калориметра «Адрон-55», $N_{e \, cal}$, от количества вещества поглотителя, усреднённая по сотне ливней, основные стволы которых пришли на поверхность калориметра. Среднеквадратичные ошибки, показанные на рис. 1, δ , характеризуют только флуктуационные отклонения характеристик индивидуальных ливней от средних значений.



Рисунок 1. Зависимости заряженных частиц зарегистрированных ИК «Адрон-55» а) от плотности заряженных частиц $\rho_{e cal}$, M^{-2} , б) от числа заряженных частиц $N_{e cal}$, M^{-2}

Напомним, что две крайние левые точки на рис. 1.*а* и 1.*б* относятся к гамма-блоку, т.е. они характеризуют, в основном, низкоэнергичную электрон-позитронную и мюоную компоненты. Остальные точки на графике определяются адронной компонентой ШАЛ, которая взаимодействует непосредственно в веществе поглотителя, рождая частицы, в частности нейтральные π^0 -мезоны, практически сразу распадающиеся на γ -кванты, которые инициируют электронно-фотонные каскады в плотном веществе поглотителя. Хотя спектры, естественно, качественно похожи друг на друга, можно заметить, что имеются и некоторые отличия. В частности, крайняя правая точка на рис. 1,*б*, соответствующая толщине поглотителя 1018

г/см², находится заметно выше предыдущей точки, которая соответствует глубине 940 г/см². Для установления механизма этого экспериментального результата необходимы дальнейшие исследования, который может иметь как физические (например, быть аналогом эффекта [1]), так и методические причины (например, краевые эффекты). В частности, абсолютно необходимо обширное моделирование как процессов развития ШАЛ в атмосфере, так и процессов регистрации частиц ШАЛ в калориметре «Адрон-55».

Моделирование развития ШАЛ в атмосфере.

Моделирование развития ШАЛ от ядер ПКИ.

Были начаты расчеты развития ШАЛ, инициированных протонами и ядрами ПКИ сверхвысоких энергий и состоящих из громадного числа адронов, электронов, позитронов, у-квантов и мюонов, а также вычисление наблюдаемых характеристик ШАЛ с использованием стандартного пакета программ моделирования CORSIKA.

При использовании пакета CORSIKA возможен выбор из несколько моделей взаимодействия адронов с ядрами кислорода и азота в атмосфере. В данном случае для расчетов была использована модель QGSJET II-04, основанная на идеологиях кварк-глюонных струн (КГС) и квантовой хромодинамики (КХД), описывающей генерацию жестких струй адронов с большими поперечными импульсами.

Моделировалось развитие вертикальных ШАЛ от границы атмосферы до уровня расположения ТШВНС (3340 м над у.м.) от различных ядер (от протонов до ядер железа, Fe) с энергиями 1, 10, 30, 100 ПэВ. При моделировании использовались следующие энергетические пороги: 30 МэВ для электронов и гамма-квантов, 1 ГэВ для адронов и мюонов. Были получены пространственные и энергетические характеристики адронов, электронов, и мюонов при различных пороговых значениях E_{thr}.

Моделирование развития ШАЛ от странглетов

Были также начаты расчеты развития ШАЛ, инициированных т.н. странглетами – частицами странной кварковой материи (СКМ), возможно входящими в состав ПКИ [12]. Основное отличие странглетов от традиционных ядер – гораздо больший вклад странных кварков. СКМ можно разделить на три класса, отличающихся разными значениями барионного числа A_s [12]:

- блоковая СКМ: $A_s > 10^7$. В большом объеме СКМ выполняется равенство числа кварков $n_v = n f = n_s$., её электрический заряд Z=0;

- стабильные частицы СКМ (странглеты): $10^2 < A_s < 10^7$). Модельная оценка стабильности таких странглетов: $A_s > 300 - 1000$. По сути, подобные странглеты представляют собой квазиядра, которые обладают меньшей плотностью (по сравнению с обычными ядрами) с положительным электрическим зарядом $Z=+(0.03-0.1)\cdot A_s$;

- нестабильные частицы СКМ: As < 100.

Теоретические неопределённости не позволяет однозначно выбрать класс СКМ для моделирования ШАЛ. Поэтому разумно было начать со стабильных странглетов, принять, что $A_s = 2000$ и считать странглет очень большим квазиядром, для которого сечение взаимодействия в воздухе $\sigma_{s-air} \approx \sigma_{pp} (A_s^{2/3} + A_{air}^{2/3})$.

Пусть после входа в атмосферу средний пробег до первого взаимодействия странглета равен $\lambda^1_s = 1$ г/см². В этом взаимодействии часть барионов взаимодействует и выбывает из состава странглета, как индивидуально, так и в составе обычных ядер. При каждом взаимодействии образуются свободные обычные ядра с массой A_i. При этом, чем тяжелее ядро, тем меньше вероятность его рождения. В расчетах принято, что первичные ядра принадлежат к одной из основных групп. Поэтому в каждом из взаимодействий странглета рождается одно или несколько ядер с массами 1 (протоны), 4 (He), 12 (C), 32 (S), 56 (Fe).

Реально в каждом взаимодействии по Пуассону разыгрывается число откалывающихся нуклонов N_{nucl} со средним числом откалывающихся нуклонов $< N_{\text{nucl}} > = 12$, которые далее формируют ядро или ядра из приведенного набора. Сечение взаимодействия остатка

странглета при каждом следующем k+1-м взаимодействии будет определяться барионным числом A_s^k . Естественно, для каждого k-го остатка странглета средние значения пробегов $\lambda_s^k > \ldots > \lambda_s^2 > \lambda_s^1$.

В ходе развития ШАЛ имеет место более сотни взаимодействий странглета до его полного рассыпания на отдельные протоны, нейтроны и ядра различных атомных весов, инициирующие независимые подстволы в составе центрального ствола ШАЛ. Все образующиеся подкаскады прослеживаются до уровня наблюдения (3340 м н.у.м.) с порогами 30 МэВ по электронам/позитронам и гамма-квантам и 1 ГэВ по мюонам и адронам.

Для моделирования каскадов от протонов и ядер, рождающихся при развале странглетов, и наблюдаемых характеристик ШАЛ использовался стандартный пакет CORSIKA и модель QGSJET II-04.

Результаты исследования

Результаты моделирования развития ШАЛ

Проведены расчеты развития широких атмосферных ливней – ядерно-электромагнитных каскадов в атмосфере, инициированных т.н. странглетами – частицами странной кварковой материи (СКМ), возможно входящими в состав первичного космического излучения (ПКИ).

Для вычисления наблюдаемых характеристик ШАЛ использовался стандартный пакет CORSIKA, предназначенный для моделирования ядерно-электромагнитных каскадов в атмосфере, инициируемых частицами ПКИ.

Для моделирования каскадов от протонов и ядер, родившихся при постепенном развале странглетов, использовалась модель QGSJETII-04 взаимодействия адронов с ядрами атомов в атмосфере, основанная на концепции кварк-глюонных струн (КГС), а также на теории квантовой хромодинамики (КХД), постулирующей генерацию т.н. жестких струй с большими поперечными импульсами. В настоящее время QGSJETII-04 пользуется наибольшей популярностью в экспериментах по изучению ШАЛ.

Было проведено моделирование ШАЛ от протонов, ядер железа и странглетов с энергией *E*₀ = 100 ПэВ. На рис. 2 показаны основные характеристики адронных потоков в ШАЛ.



Рисунок 2. Основные характеристики адронных потоков в ШАЛ. а) Энергетические спектры адронов с энергией $E_h > 100$ ГэВ в ШАЛ от протонов ядер железа и странглетов с энергией 100 ПэВ; б) Зависимость средней энергии адронов (при $E_h > 100$ ГэВ) от расстояния до оси ШАЛ в ливнях от протонов, ядер железа и странглетов ПКИ с энергией $E_0 = 100$ ПэВ; в) Пространственное распределение алронов (при $E_h > 100$ ГэВ) в ливнях от протонов, ядер железа и странглетов ПКИ с энергией E0 = 100 ПэВ

Моделирование показало, что спектр адронов в протонных ШАЛ – самый пологий, и в них даже присутствуют адроны с энергией $E_h > 300$ ТэВ. Соответственно, спектр адронов в ШАЛ, инициированных странглетами – самый мягкий. Это не удивительно, поскольку изначально в странглетах с $A_s = 2000$ энергия на нуклон равна всего лишь $E_{nucl} = 50$ ТэВ. Собственно, адроны с максимальной энергией– это нуклоны первичного странглета, проскочившие без взаимодействия до уровня наблюдения.

Видно, что средняя энергия адронов в протонных ливнях – заметно выше, чем в ливнях от ядер железа, тем более, в ливнях от странглетов, что и следовало ожидать на основании спектров, показанных на рис. 2*a*. На рис. 2*b* видно, что распределение на больших расстояниях от оси в протонных ШАЛ примерно в пять раз ниже, чем распределение в ШАЛ от странглетов. Аналогичные распределения были получены для электронов/позитронов и мюонов.

Моделирование отклика Адрон-55 на прохождение частиц ШАЛ.

Для моделирования прохождения частиц ШАЛ через калориметр Адрон-55 была разработана программа Hadr55 на основе пакета Geant4 (версии 4.11.0 и 4.11.1.1) [13]. Работа с Geant4 сводится к написанию программ на языке C++, связывающих его компоненты между собой определенным образом, моделирующим некоторую реальную систему. При этом в Geant4 была занесена трехмерная модель калориметра Адрон-55 и характеристики материалов, из которых он состоит. Электромагнитные взаимодействия разыгрывались согласно физлисту *G4EmStandardPhysics_opt3*. Адронные взаимодействия разыгрывались по модели FTFP_BERT, используемой в Geant4 по умолчанию и предполагающей розыгрыш элементарных взаимодействий по партонной модели Fritiof и использование модели Bertini внутриядерного каскада.

Геометрия математической модели Адрон-55. Геометрия калориметра была построена на основании его общего вида, приведённого на рис. 1 и 2, и конкретных данных об ионизационных камерах и слоях поглотителей. Плотности свинца и железа были 12.5 и 7.8 г/см³ соответственно.

Структура ИК воспроизведена в соответствии с описанием: материал корпуса – медь плотностью 8.92 г/см³, внешние размеры – 400 см × 11.5 см × 6 см для 1-го ряда и 300 см × 11.5 см × 6 см для последующих рядов; толщина стенок ИК – 2 мм. В качестве примера на рис. 3 показаны треки от одного протона с энергией 5 ГэВ. Нарисовать полную картину всех треков события ШАЛ в калориметре не представляется возможным из-за слишком большого числа треков.



Рисунок 3. Картина треков от одного протона с энергией 5 ГэВ

Сохраняемая информация. В Geant4 событием считается вся совокупность явлений, возникающих после входа в детектор одной частицы (адрона, γ-кванта, мюона и т.д.). В нашем случае событием считается прохождение через калориметр какой-то части частиц ШАЛ, и интерес представляют суммарные энерговыделения этих частиц в каждой из ионизационных камер. Итоговый образ ливня в энерговыделениях сохраняется в текстовом файле ioni_nch_*, где * означает спецификацию события (тип и энергия частицы). В том же файле записана информация о числе заряженных частиц, вошедших в каждую ионизационную камеру. Сохраняемая информация может быть изменена и/или дополнена.

Дискуссия

Ресурсы, необходимые для моделирования событий в калориметре

Моделирование прохождения ШАЛ через калориметр проходит в два этапа. На первом этапе, где должен быть рассчитан каскад частиц в воздухе, и записаны частицы, достигшие уровня наблюдения, используется CORSIKA. На втором этапе часть этих частиц, упавшая на калориметр, прослеживается через конструкции калориметра с помощью Hadr55.

Моделирование каскада частиц в атмосфере от частиц ПКИ сверхвысоких энергий предъявляет серьезные требования к используемым компьютерам: время моделирования одного события варьируется от ~3 минут при энергии $E_0 = 1$ ПэВ до 3 – 4 часов при $E_0 = 100$ ПэВ. Объем выводных двоичных файлов может достигать нескольких гигабайт на событие (зависит от задаваемых порогов).

Последующее использование результатов CORSIKA для моделирования процессов в калориметре требует еще больших временных затрат: при выбранных порогах (30 МэВ по электронам и γ -квантам) и 1 ГэВ по мюонам и адронам) число прослеживаемых вторичных частиц для первичных энергий 100 ПэВ может достигать десятков миллионов. Прослеживание 10000 вторичных частиц занимает от 1 до 40 минут при среднем времени в несколько минут, а прослеживание десятков миллионов частиц занимает в тысячу раз больше времени, т.е. несколько дней. Столь большой разброс обусловлен широким энергетическим спектром падающих частиц: низкоэнергичные частицы быстро поглощаются, а более энергичные частицы каскадируют, что требует значительного времени моделирования. В итоге прослеживание одного ШАЛ, инициированного частицей ПКИ с энергией 100 ПэВ, занимает 2-3 суток на одном ядре.

Заключение

На высоте 3340 м н.у.м. получены первые экспериментальные результаты исследований стволов ШАЛ с помощью высокогорного ионизационного калориметра Адрон55 площадью 55 м² и толщиной около 6 пробегов протонов до взаимодействия.

В ШАЛ, стволы которых приходят на верхнюю плоскость ИНК Адрон55, средняя интенсивность адронов на больших глубинах выше, чем по совокупности всех ШАЛ. При этом наблюдается тенденция к замедлению поглощения адронов.

Начато моделирование ШАЛ от протонов, ядер и гипотетических странглетов ПКИ и моделирование процессов прохождения стволов ШАЛ через ИНК Адрон55.

Экспериментальные и расчетные результаты являются предварительными.

Благодарности

Работа выполнена при поддержке грантового финансирования научно-технических программ и проектов Министерства науки и высшего образования Республики Казахстан, ИРН АР019679396.

Выражаем глубокую благодарность научным консультантам, коллегам, которые не являются авторами статьи, но при их содействии проводилось исследование: Р.М. Мухамедшину, В.И. Галкину, В.В. Жукову, В.В. Пискалю, В.И. Осенмуку, Т.К. Идрисовой, К.А. Аргыновой, Ж.Т. Садыкову.

Список использованных источников

[1] Нам Р. А., Никольская Н. М., Никольский С. И., Соколовский В. И., Тукиш Е. И., Яковлев В. И. Энергетический спектр адронной компоненты космического излучения на высоте 3333 м над уровнем моря // Труды ФИАН 1970, 10, c34-38. ksf.lebedev.ru/contents.php?post=1&year=1970-&number=10&word=%CD%E8%EA%EE%EB%FC%F1%EA%E0%FF

[2] Dremin, I.M.; Madigozhin, D.T.; Yakovlev, V.I. Monte Carlo simulations of long-flying cascades in cosmic rays and leading charm at SSC // AIP Conf. Proc. 1993, 276, 534. https://doi.org/10.1063/1.43849

[3] Байбурина С.Г.; Борисов А.С.; Чердынцева К.В.; Гусева З.М.; Денисова В.Г.; Дунаевский А.М.; Каневская Е.А.; Максименко В.М.; Пашков С.В.; Шаулов С.Б.; и другие. Исследование ядерных взаимодействий в области энергий 10^14 – 10^17 эВ методом рентгеноэмульсионных камер в космических лучах (эксперимент «Памир") // Труды ФИАН 1984, 154, 3–141. URL: https://istina.msu.ru/publications/article/63009482/

[4] Capdevielle J. Analysis of one cosmic-ray collision near 10⁷ GeV //Journal of Physics G: Nuclear Physics 1988, 14, 503. DOI:10.1088/0305-4616/14/4/012 Corpus ID: 120056841

[5] Osedlo, V.I.; Rakobolskaya, I.V.; Galkin, V.I.; Managadze, A.K.; Sveshnikova, L.G.; Goncharova, L.A.; Kotelnikov, K.A.; Martynov, A.G.; Polukhina, N.G. A superfamily with SE > 1015 eV observed in stratosphere. In Proceedings of the 27th International Cosmic Ray Conference, Hamburg, Germany, 8–15 August 2001; V. 4, pp. 1426–1429. URL: http://particle.astro.ru.nl/pub271CRC2-792.pdf

[6] Mukhamedshin, R.A. Simulation of coplanar particle generation in hadron interactions at superhigh energies by the new FANSY code. Nucl. Phys. B (Proc. Suppl.) 2009, 196, 98-101. https://doi.org/10.1016/j.nuclphysbps.2009.09.016

[7] Mukhamedshin, R.A. FANSY 1.0: A phenomenological model for simulation of coplanar particle generation in superhigh-energy hadron interactions. Eur. Phys. J. C (2009), 60: 345–358. DOI 10.1140/epjc/s10052-009-0945-y

[8] A.S. Borisov, V.G. Denisova, Z.M. Guseva, E.A. Kanevskaya, S.A. Karpova, V.M. Maximenko, R.A. Mukhamedshin, V.S. Puchkov, S.A. Slavatinsky The characteristics of gamma-hadron families induced by primary cosmic rays with an energy more than 10 PeV // Nuclear-physics-B.- 1999, P. 159-161. https://doi.org/10.1016/S0920-5632(99)00229-7

[9] Mukhamedshin, R.A. On a mechanism of coplanar generation of particles at superhigh energies. Nucl. Phys. B (Proc. Suppl.) 1999, 75, 141–144.

[10] Anchordoqui, L.A.; Dai, D.C.; Goldberg, H.; Landsberg, G.; Shaughnessy, G.; Stojkovic, D.; Weiler, T.J. Searching for the Layered Structure of Space at the LHC. Phys. Rev. D 2011, 83, 114046 DOI:10.1103/PhysRevD.83.114046

[11] Садыков Т.Х., Аргынова А.Х., Жуков В.В., Новолодская О.А., Пискаль В.В. Модернизация периферийных детекторов Тянь-шанского ионизационно-нейтронного калориметра «АДРОН-55». // Известия НАН РК. Серия физико-математических наук. 2021. - Т. 4. - № 338. – С. 121-128. https://doi.org/10.32014/2020.2518-1726.75.

[12] Shaulov, S.B.; Beyl, P.F.; Beysembaev, R.U.; Beysembaeva, E.A.; Bezshapov, S.P.; Borisov, A.S.; Cherdyntceva, K.V.; Chernyavsky, M.M.; Chubenko, A.P.; Dalkarov, O.D.; et al. Investigation of EAS cores. EPJ Web Conf. 2017, 145, 17001. DOI: 10.1051/epjconf/201714517001

[13] Geant4 Guide For Physics Lists, Release 11.0, Geant4 Collaboration, Rev6.0 - December 10th, 2021.

Reference

[1] Nam R.A., Nikolskaya N.M., Nikolsky S.I., Sokolovsky V.I., Tukish E.I., Yakovlev V.I. (1970) Jenergeticheskij spektr adronnoj komponenty kosmicheskogo izluchenija na vysote 3333 m nad urovnem morja [Energy spectrum of the hadron component of cosmic radiation at an altitude of 3333 m above sea level] Trudy FIAN 1970, 10, s34-38. (In Russian) ksf.lebedev.ru/contents.php?post=1&year-=1970&number=10&word=%CD%E8%EA%EE%EB%FC%F1%EA%E0%FF

[2] Dremin, I.M.; Madigozhin, D.T.; Yakovlev, V.I. Monte Carlo simulations of long-flying cascades in cosmic rays and leading charm at SSC // AIP Conf. Proc. 1993, 276, 534. https://doi.org/10.1063/1.43849

[3] Bajburina S.G.; Borisov A.S.; Cherdynceva K.V.; Guseva Z.M.; Denisova V.G.; Dunaevskij A.M.; Kanevskaja E.A.; Maksimenko V.M.; Pashkov S.V.; Shaulov S.B.; i drugie (1984) Issledovanie jadernyh vzaimodejstvij v oblasti jenergij 10^14 – 10^17 jeV metodom rentgenojemul'sionnyh kamer v kosmicheskih luchah (jeksperiment «Pamir") [Investigation of nuclear interactions in the field of energies 10^14 – 10^17 eV by X-ray emulsion chambers in cosmic rays (Pamir experiment)] (In Russian) Trudy FIAN 1984, 154, 3–141. URL: https://istina.msu.ru/publications/article/63009482/

[4] Capdevielle J. Analysis of one cosmic-ray collision near 10⁷ GeV //Journal of Physics G: Nuclear Physics 1988, 14, 503. DOI:10.1088/0305-4616/14/4/012 Corpus ID: 120056841

[5] Osedlo, V.I.; Rakobolskaya, I.V.; Galkin, V.I.; Managadze, A.K.; Sveshnikova, L.G.; Goncharova, L.A.; Kotelnikov, K.A.; Martynov, A.G.; Polukhina, N.G. A superfamily with SE > 1015 eV observed in stratosphere. In Proceedings of the 27th International Cosmic Ray Conference, Hamburg, Germany, 8–15 August 2001; V. 4, pp. 1426–1429. URL: http://particle.astro.ru.nl/pub27ICRC2-792.pdf

[6] Mukhamedshin, R.A. Simulation of coplanar particle generation in hadron interactions at superhigh energies by the new FANSY code. Nucl. Phys. B (Proc. Suppl.) 2009, 196, 98-101. https://doi.org/10.1016/j.nuclphysbps.2009.09.016

[7] Mukhamedshin, R.A. FANSY 1.0: A phenomenological model for simulation of coplanar particle generation in superhigh-energy hadron interactions. Eur. Phys. J. C (2009), 60: 345–358. DOI 10.1140/epjc/s10052-009-0945-y

[8] A.S. Borisov, V.G. Denisova, Z.M. Guseva, E.A. Kanevskaya, S.A. Karpova, V.M. Maximenko, R.A. Mukhamedshin, V.S. Puchkov, S.A. Slavatinsky The characteristics of gamma-hadron families induced by primary cosmic rays with an energy more than 10 PeV // Nuclear-physics-B.- 1999, P. 159-161. https://doi.org/10.1016/S0920-5632(99)00229-7

[9] Mukhamedshin, R.A. On a mechanism of coplanar generation of particles at superhigh energies. Nucl. Phys. B (Proc. Suppl.) 1999, 75, 141–144.

[10] Anchordoqui, L.A.; Dai, D.C.; Goldberg, H.; Landsberg, G.; Shaughnessy, G.; Stojkovic, D.; Weiler, T.J. Searching for the Layered Structure of Space at the LHC. Phys. Rev. D 2011, 83, 114046 DOI:10.1103/PhysRevD.83.114046

[11] Sadykov T.H., Argynova A.H., Zhukov V.V., Novolodskaja O.A., Piskal' V.V. Modernizacija periferijnyh detektorov Tjan'-shanskogo ionizacionno-nejtronnogo kalorimetra «ADRON-55». [Modernization of peripheral detectors of the Tien Shan ionization-neutron calorimeter "HADRON-55"] (In Russian) Izvestija NAN RK. Serija fiziko-matematicheskih nauk. 2021. - V. 4. - N^2 338. – P. 121-128. https://doi.org/10.32014/2020.2518-1726.75.

Sadykov T.H., Argynova A.H., Zhukov V.V., Novolodskaja O.A., Piskal' V.V. Modernizacija periferijnyh detektorov Tjan'-shanskogo ionizacionno-nejtronnogo kalorimetra «ADRON-55». [Modernization of peripheral detectors of the Tien Shan ionization-neutron calorimeter "HADRON-55"] (In Russian) Izvestija NAN RK. Serija fiziko-matematicheskih nauk.

[12] Shaulov, S.B.; Beyl, P.F.; Beysembaev, R.U.; Beysembaeva, E.A.; Bezshapov, S.P.; Borisov, A.S.; Cherdyntceva, K.V.; Chernyavsky, M.M.; Chubenko, A.P.; Dalkarov, O.D.; et al. Investigation of EAS cores. EPJ Web Conf. 2017, 145, 17001. DOI: 10.1051/epjconf/201714517001

[13] Geant4 Guide For Physics Lists, Release 11.0, Geant4 Collaboration, Rev6.0 - December 10th, 2021.