ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

На правах рукописи

АПАРИН Алексей Андреевич

СКЕЙЛИНГОВЫЕ ЗАКОНОМЕРНОСТИ В РОЖДЕНИИ КУМУЛЯТИВНЫХ ЧАСТИЦ И ЧАСТИЦ С БОЛЬШИМИ ПОПЕРЕЧНЫМИ ИМПУЛЬСАМИ В ПРОТОН ЯДЕРНЫХ СТОЛКНОВЕНИЯХ ПРИ ВЫСОКИХ ЭНЕРГИЯХ

Специальность: 01.04.16. - "Физика атомного ядра и элементарных частиц"

Автореферат диссертации на соискание ученой степени кандидата физико-математических наук

Дубна - 2017

Работа выполнена в Лаборатории физики высоких энергий им. В.И. Векслера и А.М. Балдина Объединенного института ядерных исследований

Научный руководитель: Токарев Михаил Владимирович доктор физико-математических наук, профессор, Объединенный институт ядерных исследований, начальник сектора

Официальные оппоненты:

Пантуев Владислав Сергеевич доктор физико-математических наук, ФГБУН "Институт ядерных исследований Российской академии наук", ведущий научный сотрудник

Окороков Виталий Алексеевич доктор физико-математических наук, доцент, Национальный исследовательский ядерный университет "МИФИ", профессор кафедры физики (№23)

Ведущее научно-исследовательское учреждение: НИЦ "Курчатовский институт" ФГБУ ГНЦ РФ "Институт теоретической и экспериментальной физики"

Защита состоится "____" 2017 г. в "____"часов на заседании диссертационного совета Д. 720.001.02 в Лаборатории физики высоких энергий им. В.И. Векслера и А.М. Балдина Объединенного института ядерных исследований, г. Дубна Московской области.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке $Л\Phi B\Theta$ ОИЯИ и в сети интернет по адресу: http://wwwinfo.jinr.ru/dissertation/DC vblhe.htm.

Ученый секретарь диссертационного совета, кандидат физико-математических наук

В.А. Арефьев

Общая характеристика работы

Актуальность изучаемых задач. Поиск новых симметрий и скейлинговых закономерностей всегда был предметом интенсивных исследований при изучении взаимодействий частиц и ядер высоких энергий. Как правило, их открытия (скейлинги Бъеркена, Фейнмана, правила кваркового счета, кумулятивное рождение и др.) способствовали выявлению новых свойств взаимодействий и структуры частиц, а также существенному продвижению в развитии теории сильных взаимодействий. Установленные закономерности позволили вычислить различные характеристики процессов в новых кинематических областях, тем самым продемонстрировали предсказательную силу существующих теорий. Нарушения симетрий и отклонения от скейлингового поведения соответствующих характеристик, наблюдаемые в новых экспериментально исследованных кинематических областях, рассматриваются, как правило, как проявления новых физических закономерностей. В дальнейшем они изучаются и составляют основу для последующего развития теории.

Важным шагом при изучении нового состояния ядерной материи и понимания фазовой диаграммы КХД является систематический анализ рождения частиц как функции энергии и центральности столкновения и характеристик частиц. Несмотря на огромный прогресс КХД, точное положение границ перехода адронный газ - сильновзаимодействующая Кварк-Глюонная Плазма(сКГП) и наличие гипотетической Критической Точки(КТ) в терминах температура T и барионный химический потенциал μ_B до сих пор теоретически не установлено. Таким образом, цель экспериментальных и теоретических исследований - поиск убедительных доказательств существования фазовых переходов в ядерной материи.

Данная работа посвящена поиску сигнатур фазового перехода в процессах инклюзивного рождения кумулятивных частиц в протон-ядерных столкновениях.

Одним из методов исследования ядерной материи и свойств среды, образующеся при взаимодействии адронов и ядер является поиск нарушения закономерностей, установленных для частиц с большими поперечными импульсами и струй в элементарных лептон-адронных и адрон-адронных взаимодействиях. Одна из новых закономерностей в рождении заряженных адронов с большими поперечными импульсами при взаимодействии (анти-) протонов и ядер при высоких энергиях получила название z скейлинга [1, 2]. Проверка установленных свойств z скейлинга, их изучение при рождении нейтральных мезонов и струй в $p(\bar{p}) + p$ взаимодействиях, а также поиск новых закономерностей в рамках этой теории представляет значительный интерес.

Изучение свойств *z*-скейлинга в p+A и A+A взаимодействиях проводится с целью выявления особенностей образования частиц в сложных системах и изучения влияния ядерной среды на процесс формирования частиц. Нарушение *z* скейлинга при высоких энергиях предлагается рассматривать как указание на возможность существования новых физических процессов или закономерностей, таких как фазовые переходы в адронной и ядерной материи, структур-

ность кварков, фрактальность пространства и времени, новые виды взаимодействий. Все перечисленное выше свидетельствует о том, что задачи поставленнные и решаемые в диссертации актуальны.

Целью исследования является:

- Проверка принципа самоподобия в кумулятивном рождении пионов в протон-ядерных соударениях при энергиях У70 (ИФВЭ) и протонного синхротрона (ФНАЛ).
- Построение скейлинговой функции $\Psi(z)$ и параметра подобия z для рождения адронов в кумулятивной области p + A столкновений в экспериментах с фиксированной мишенью на ускорителях У70 (ИТЭФ) и протонного синхротрона (ФНАЛ).
- Проверка скейлинговых закономерностей кумулятивного рождения пионов и заряженных адронов при высокой энергии - угловая, энергетичская и A зависимости функции $\Psi(z)$.
- Сравнение спектров рождения пионов в импульсном и z представлениях в некумулятивной и кумулятивной областях. Проверка универсальности формы функции $\Psi(z)$ и аддитивности фрактальной размерности ядер.
- Предсказание импульсных спектров рождения пионов в *p* + *A* столкновениях в глубоко-кумулятивной области.
- Поиск сигнатур фазовых переходов в плотной ядерной материи в экспериментах с фиксированной мишенью на ускорителях У70 (ИТЭФ) и протонного синхротрона (ФНАЛ).
- Использование метода *z* скейлинга для кинематической оценки эксперимента с фиксированной мишенью на детекторе STAR, с целью установления наиболее подходящей для поиска сигнатур фазовых переходов в ядерной материи кинематики эксперимента.

Научная новизна

В работе впервые в рамках z скейлинга проведен систематический анализ данных по инклюзивному рождению заряженных частиц в p+A столкновениях при высоких энергиях в кумулятивной области при малых и больших поперечных импульсах. Проверена гипотеза самоподобия в кумулятивном рождении пионов и расширена область применимости метода с целью поиска сигнатур фазовых переходов в ядерной материи.

• Впервые построена скейлинговая функция $\Psi(z)$ и параметр подобия z для рождения π мезонов в кумулятивной области в p + A взаимодействиях при энергиях У70 и протонного сихротрона ФНАЛ.

• Впервые изучены свойства z-скейлинга в кумулятивном рождении заряженных пионов в протон-ядерных взаимодействиях при импульсах протона в лабораторной системе $p_L = 18{\text{-}400}$ ГэВ/с. Установлены энергетическая, угловая и A зависимости скейлинговой функции $\Psi(z)$ в широкой области значений

параметра подобия *z*. Получено подтверждение самоподобия рождения пионов в исследованной области.

• Впервые на основе скейлинговых свойств функции $\Psi(z)$, установленных для рождения пионов в p + A столкновениях в кумулятивной и некумулятивной областях, предсказаны импульсные спектры пионов π^{\pm} с большими p_T в глубоко-кумулятивной области при энергиях У70 и протонного синхротрона ФНАЛ.

• Сформулированы критерии поиска новых явлений в кумулятивных процессах с большими p_T : нарушение закона аддитивности или резкое изменение фрактальной размерности ядер δ_A .

Научно-практическая ценность работы

• На примере закономерностей в рождении пионов в p + A взаимодействиях, показана важность использования самоподобия как фундаментального физического принципа для поиска новых закономерностей в физике высоких энергий.

• Создан комплекс программ для расчета и исследования свойств скейлинговой функции $\Psi(z)$ и параметра подобия z для рождения частиц в p + A взаимодействиях в кумулятивной и некумулятивной областях.

• Предсказанные импульсные спектры π^{\pm} мезонов в p + A могут быть использованы для планирования новых экспериментов.

• Предложена сигнатура появления новых физических закономерностей при рождении кумулятивных частиц в рамках метода *z* скейлинга.

• Расширена область применимости метода *z* скейлинга при описании рождения кумулятивных и некумулятивных адронов в *p* + *A* столкновениях.

Защищаемые положения

На защиту выносятся следующие положения:

- Результаты анализа экспериментальных данных ИФВЭ и ФНАЛ по кумулятивному рождению заряженных адронов в p + A столкновениях: свойства z скейлинга в рождении заряженных адронов в p+A столкновениях: в кумулятивной области (энергетическая, угловая независимость и степенное поведение скейлинговой функции при больших значениях параметра подобия z, зависимость Ψ и z от номера атомного ядра A), свидетельствующие о самоподобии рождения адронов в ядерной среде в некумулятивной и кумулятивной областях.
- Процедура построения скейлинговой функции $\Psi(z)$ для рождения π^{\pm} мезонов и неидентифицированных адронов в p + A взаимодействиях в широкой области кинематических переменных.
- Предсказание импульсных спектров рождения π мезонов и неидентифицированных адронов в p + A столкновениях в глубоко-кумулятивной области при энергиях U70 и Тэватрона.

• Предложение об использование *z* скейлинга как метода поиска новых физических закономерностей при кумулятивном рождении частиц, образующихся в адрон-ядерных взаимодействиях при высоких энергиях.

Личный вклад автора диссертации

Автор внес определяющий вклад в получение результатов анализа импульсных спектров рождения кумулятивных адронов в p + A столкновениях, полученных группами Г. Лексина, Л. Золина и В. Гапиенко на протонном синхротроне ФНАЛ и ускорителе U70 ИФВЭ. Им написаны программы на ROOT для анализа спектров в рамках метода *z*-скейлинга. Автор активно участвовал в обсуждении результатов исследований, подготовке и написании статей в реферируемые журналы и представлении результатов на конференциях и семинарах.

Апробация работы

Основные результаты работы неоднократно докладывались на российских и международных научных конференциях и семинарах:

International Baldin Seminar on High Energy Physics Problems, Дубна, Россия, (2012, 2014). Конференция молодых ученых и специалистов ОМУС, Дубна, Россия, (2012, 2014). Lomonosov Conference on Elementary Particle Physics, Moscow, Russia, (2013, 2015). Hadron Structure, Slovakia, (2013, 2015). Научный семинар в Лаборатории Физики Высоких Энергий ОИЯИ, Дубна, Россия, 2013. The 2014 European school of high-energy physics (ESHEP2014), Netherlands 2014. International conference on ultrarelativistic nucleus-nucleus collisions "Quark Matter", Germany, 2014. Конференция молодых ученых и специалистов "Алушта", Алушта, Россия, 2016

Основные результаты диссертации опубликованы в следующих работах:

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, Self-similarity of high- p_T hadron production in pA collisions, PoS (Baldin-ISHEPP-XXI), 067, 2012.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, z-Scaling of cumulative hadron production in *pA* collisions at high energies, *Nuclear Physics B* - *Proceedings Supplements*, Vol. 245, pp. 149-152, 2013.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, Self-similiarity of low- p_T cumulative pion production in proton-nucleus collisions at high energies, *Phys. Part. Nucl. Lett.* Vol. 11, No. 2, pp. 91-100, 2014.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, Self-similarity of high- p_T cumulative hadron production in p+A collisions at high energies at U70, *Phys. Part. Nucl. Lett.* Vol. 11, \mathbb{N} 4, pp. 381-390, 2014.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, Self-similarity of low- p_T cumulative pion production in proton-nucleus collisions at U70, *Phys. Part. Nucl. Lett.* Vol. 11, Nº 4, pp. 391-403, 2014, Erratum: [*Phys. Part. Nucl. Lett.* Vol. 11 Nº 6, pp. 818 2014].

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, Self-similarity of cumulative hadron production in pA collisions at low- and high- p_T , PoS (Baldin-ISHEPP-XXII), 039, 2014.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, I. Zborovsky, Fractal structure of hadrons in processes with polarized protons at SPD NICA (Proposal for experiment), *Phys. Part. Nucl. Lett.* Vol. 12, № 1, pp. 48-58, 2015.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, I. Zborovsky, Self-similarity of hard cumulative processes in fixed target experiment for BES-II at STAR, *Phys. Part. Nucl. Lett.* Vol. 12, № 2, pp. 221-229, 2015.

• A. A. Aparin, M. V. Tokarev, Cumulative hadron production in pA collisions in the framework of z-scaling, *Int. J. Mod. Phys. Conference Series* Vol. 39, pp. 1560110, 2015.

Структура и объем диссертации

Диссертация состоит из введения, шести глав, заключения, двух приложений и списка использованной литературы (содержит 172 наименования). Полный объем диссертации составляет 119 страниц и содержит 29 рисунков и 4 таблицы.

Содержание

Во введении обосновывается актуальность выбраной темы, формулируются цели и задачи диссертационной работы, описывается научная новизна и научно-практическая ценность работы. Приводятся основные защищаемые положения, список публикаций по теме исследования и аппробации диссертационной работы. В конце приведено краткое содержание работы.

В первой главе содержится краткий обзор литературы по проблематике масштабной инвариантности и кумулятивных процессов в физике высоких энергий. Дано определение кумулятивных процессов и приведен способ их выделения из набора фоновых событий. Рассматриваются различные виды "скейлингового" поведения, установленные в физике элементарных частиц, эксперименты по их открытию и границы их применимости. Показано, что отклонение от такого поведения свидетельствует о наличии новых физических явлений.

Во второй главе приведен общий формализм метода z скейлинга для анализа инклюзивных спектров рождения частиц и струй в столкновениях адронов и ядер. Дано описание подхода и его связь с фундаментальными физическими принципами, заложенными в основу метода z скейлинга. Приведена процедура построения скейлинговой переменной z и скейлинговой функции $\Psi(z)$. Рассматриваются их свойства и их физическая интерпретация.

Основная идея данного метода [1, 2] базируется на предположении В. Ставинского [3], что при высокой энергии столкновений адронов или ядер с импульсами P_1 , P_2 для описания поведения инклюзивной частицы, рожденной в процессе: $P_1 + P_2 \rightarrow p + X$, возможно использовать динамические характеристики элементарного конституентного подпроцесса. Для рассматриваемого инклюзивного подпроцесса на уровне конституентов выполняется закон сохранения импульса:

$$(x_1P_1 + x_2P_2 - p)^2 = M_X^2, (1)$$

где $M_X = (x_1M_1 + x_2M_2 + m_2)$ масса нерегистрируемой системы.

Закон сохранения ограничивает область изменения долей импульсов x_1 и x_2 сталкивающихся частиц, уносимых конституентами $0 < x_1, x_2 < 1$. В системе центра масс конституентов их энергия столкновения определяется выраже-

нием: $\hat{s}^{1/2} = \sqrt{(x_1P_1 + x_2P_2)^2}$. Сечение бинарного подпроцесса, необходимиго для рождения инклюзивной частицы выражается через минимальную энергию $\hat{s}_{min}^{1/2}$: $d\hat{\sigma}/dt \sim 1/\hat{s}_{min}^2(x_1, x_2)$.

Параметр подобия z является безразмерной комбинацией величин, характеризующих рождение частицы в инклюзивной реакции $P_1 + P_2 \rightarrow p + X$ при больших энергиях, строится как фрактальная мера и определяется следующим выражением:

$$z = z_0 \Omega^{-1}(x_1, x_2), \tag{2}$$

Переменная $z = z_0 \Omega^{-1}(x_1, x_2)$ представляет собой произведение двух величин: z_0 , которая учитывает динамические характеристики процесса, и $\Omega^{-1}(x_1, x_2) = (1 - x_1)^{-\delta_1}(1 - x_2)^{-\delta_2}$, которая определяет модельное поведение переменной z и имеет смысл разрешения подпроцесса. Величины x_1 и x_2 определяются из условия минимизации разрешения $\Omega^{-1}(x_1, x_2)$ при котором столкновение партонов может быть выделено из рассматриваемого процесса. Это требование сводится к одновременному выполнению условий (3) и (5):

$$x_1 x_2 - x_1 \lambda_2 - x_2 \lambda_1 = \lambda_0, \tag{3}$$

где величины $\lambda_i = \lambda_i(P_1, P_2, p, M_1, M_2, m_2) \ (i = 0, 1, 2)$ зависят от импульсов и масс частиц:

$$\lambda_{1} = \frac{(P_{2}p) + M_{2}m_{2}}{(P_{1}P_{2}) - M_{1}M_{2}}, \qquad \lambda_{2} = \frac{(P_{1}p) + M_{1}m_{2}}{(P_{1}P_{2}) - M_{1}M_{2}}, \lambda_{0} = \frac{0.5(m_{2}^{2} - m_{1}^{2})}{(P_{1}P_{2}) - M_{1}M_{2}}.$$
(4)

$$d\Omega(x_1, x_2)/dx_1|_{x_2=x_2(x_1)} = 0.$$
(5)

Предполагая, что взаимодействия конституентов являются самоподобными, концепция z-скейлинга описывает процесс инклюзивного рождения частицы безразмерной функцией $\Psi(z)$, зависящей от одной переменной z. Этот принцип используется для построения преобразования от одних переменных $\{p_z, p_T\}$ к другим $\{z, \eta\}$ и позволяет выразить скейлинговую функцию $\Psi(z)$ через инвариантное сечение $Ed^3\sigma/dp^3$ и среднюю плотность множественности частиц $\rho(s, \eta) \equiv dN/d\eta$

$$\Psi(z) = -\frac{\pi s_A}{(dN/d\eta)\sigma_{in}} J^{-1} E \frac{d^3\sigma}{dp^3}.$$
(6)

Здесь s_A - энергия столкновения в системе центра масс, σ_{in} - полное неупругое сечение взаимодействия, J - якобиан перехода от переменных p_z , p_T к $\{z, \eta\}$. Условие нормировки для функции $\Psi(z)$: $\int_0^\infty \Psi(z) dz = 1$, позволяет интерпретировать функцию $\Psi(z)$ как плотность вероятности образования частицы в конечном состоянии с данным значением величины z.

В третьей главе описаны основные результаты анализа спектров рождения заряженных адронов в *p* + *A* столкновениях, полученных на ускорителях

ФНАЛ и У70 группами Д. Кронина [4, 5], Д. Джаффе [6], Р. Суляева [7]. Все эти эксперименты выполнены с неподвижной мишенью при импульсах налетавших протонов $p_L = 70, 200, 300, 400$ и 800 ГэВ/с. В экспериметах использовались ядерные мишени от дейтерия (D) до свинца (Pb). В работе [8] проведен подробный анализ этих данных в рамках метода z скейлинга. Приведены данные по зависимости функции $\Psi(z)$ от атомного номера ядра мишени в этих экспериментах. Показано, что зависимость сечений рождения частиц от энергии столкновения исчезает в z представлении данных.



Рис. 1: Зависимость параметра масштабного преобразования α от атомного номера ядра A в логарифмическом масштабе.

При сравнении результатов рождения частиц на разных мишенях учитывалась зависимость сечений, а следовательно и функции Ψ , и параметра подобия z от массового номера ядра A. Для каждого ядра строилась функция $\Psi(z)$ с нормировочным параметром $\sigma_{in}^{pA}/\sigma_{in}^{pp}$ вместо σ_{in} . Величина σ_{in}^{pA} - полное неупругое сечение p + A взаимодействия. Для построения функции $\Psi(z)$ из данных Монте-Карло моделирования в генераторе HIJING получена величина $\rho_A(s, \eta) \equiv dN/d\eta(s, \eta)$ средней плотности множественности вторичных частиц, рожденных в p + A столкновении. Для разных типов ядер (A = 27 - 197) она представима в форме:

$$\rho_A(s) \simeq 0.67 \cdot A^{0.18} \cdot s^{0.105}, \quad A \ge 2.$$
(7)

На рисунке 1 показана зависимость параметра преобразования α от массового числа A. Символы (\circ , \triangle) обозначают величину α при которой различные функции совпадают между собой. Явно видна степенная зависимость $\alpha(A)$. Из фита был установлен вид этой зависимости $\alpha = 0.914 \cdot A^{0.15}$.

В четвертой главе приведены результаты анализа данных кумулятивного рождения частиц в экспериментах на ускорителях ФНАЛ и У70 проведенных группами Г. Лексина[9], Л. Золина[10] и В. Гапиенко[11]. Данные приведены в двух видах: зависимости сечения от импульса и зависимости функции Ψ от переменной z. Описаны найденные закономерности в z представлении спектров

- самоподобие формы скейлинговой кривой. Данные получены в эксперименте с фиксированной мишенью на выведенном пучке Теватрона [9] и на внутренней мишени протонного синхротрона У70 [10, 11] в инклюзивных реакциях с ядрами Li, Be, C, Al, Cu, Mo, Ti, Ta, W в диапазоне импульсов налетающего протона ($p_L = 18$ - 400 ГэВ/с) и углов вылета инклюзивной частицы ($\theta_{lab} = 35^{\circ} - 160^{\circ}$). Установлено, что наблюдающаяся зависимость экспериментальных сечений инклюзивного рождения заряженных адронов от угла вылета частиц и импульса налетающего протона пропадает при переходе к z представлению спектров. Форма $\Psi(z)$ востановлена, принимая во внимание угловую зависимость плотности множественности. Она установлена из сравнения фита кумулятивных и некумулятивных данных в z представлении между собой ввиду отсутствия экспериментальных данных по угловой зависимости функции $\rho(s, A, \eta)$.

Полученные результаты подтверждают энергетическую независимость и универсальность формы скейлинговой функции, а также закон аддитивности для фрактальной размерности ядер в рождении адронов в p + A столкновениях при больших поперечных импульсах в кумулятивной и некумулятивной областях.





Рис. 2: Спектры положительно заряженных пионов (а, б, в) и адронов (г) в *z*-представлении для экспериментов групп Лексина (а)[9], Золина (б, в)[10] и Гапиенко (г)[11]

В пятой главе сделано предсказание поведения импульсных спектров заряженных адронов на основе универсальности формы скейлинговой функции $\Psi(z)$. Приведены значения фитирующих параметров. В настоящий момент считается, что переход от адронных к кварк-глюонным степеням свободы вблизи критической точки должен сопровождаться большими флуктуациями, корреляциями или резким изменением физических величин, характеризующих систему. Кроме того, в описании процесса взаимодействия протонов и ядер должны присутствовать элементы, связанные с термодинамическим понятиями, например, функции распределнния. Поэтому, подход, основанный на методе zскейлинга, представляется адекватным для поиска сигнатур фазовых переходов и критической точки в p + A столкновениях.

В ходе анализа обнаруженно, что наилучшей функцией для описания спектров в z представлении является функция Цаллиса [12]. Эта функция используется при фитировании экспериментальных спектров инклюзивных частиц полученных на LHC и RHIC. В работе использован следующий вид функции Цаллиса для аппроксимации скейлинговой функции $\Psi(z): \Psi(z) = C \cdot \left[1 + \frac{(q-1)\cdot z}{T}\right]^{1/(1-q)}$. Ее асимптотическое поведение определяется как: $\Psi(z) \to C$ при $z \to 0$ и $\Psi(z) \to z^{1/(1-q)}$ при $z \to \infty$. Фитирование проводилось при двух свободных параметрах C и T и фиксированном значении [4]-[7]. Зависимость функции $\Psi(z)$ использовалась для установления параметров фита. За основу взяты данные сечений реакции pD при импульсах налетающего прото-

на $p_L = 70, 400 \ \Gamma \mathbf{y} \mathbf{B} / \mathbf{c}.$



Рис. 3: Спектры положительно заряженных пионов (а, б, в) и адронов (г) с предсказанием поведения на глубоко-кумулятивную область, посчитанные на основе *z*скейлинга для экспериментов групп Лексина (а)[9], Золина (б, в)[10] и Гапиенко (г)[11]

Полученная в результате параметризация $\Psi(z)$ в виде q-экспоненты Цаллиса использована для экстраполяции скейлинговой функции в более широкий интервал zи для расчета инклюзивных сечений рождения частиц в p+

А столкновениях для расширенной кинематики экспериментов Г. Лексина[9], Л. Золина[10] и В. Гапиенко[11].

После того, как для каждого набора данных получены оптимальные значения параметров функции Цаллиса, она была продлена на область за пределами экспериментальных данных. Результаты предсказательных расчетов дают оценки сечений рождения пионов и адронов в глубоко-кумулятивной области. Основной интерес представляла область больших z, в которой ожидается большая степень кумуляции ядерной материи. Сделан обратный пересчет зависимости $\Psi(z)$ в зависимость $Ed^3\sigma/dp^3$ от p_T (или p). Результаты представлены на рис. 3.

В шестой главе сформулировано предложение к проведению исследования поведения частиц, рожденных от фрагментации мишени, в эксперименте с фиксированной мишенью на детекторе STAR. Приведены расчеты кинематических характеристик рождения вторичных частиц при различных начальных условиях. Приведено расширение метода z скейлинга на случай столкновения тяжелых ионов. Показано преимущество изучения рождения кумулятивных частиц в заднюю полусферу с целью поиска сигнатур фазовых переходов. Одной из возможностей постановки эксперимента с фиксированной мишенью на установке STAR, спроектированной для работы в коллайдерной моде, является использование одного из пучков ускорителя и мишени расположенной в концевой части детектора. Кроме очевидного увеличения светимости при низких энергиях столкновений, подобный эксперимент предпочтителен для изучения кумулятивных процессов.

Построены кинематические границы для различных энергий столкновения и различных сталкивающихся ядер. Граница области p + p столкновений определяет границу кумулятивного рождения частиц. Область между линиями p+p и p+d соответствует однократной кумуляции. Между p+d и d+d - двойной, и так далее. Предполагается, что на соответствующей кинематической границе ядро полностью сжато и ведет себя как частица с размерами нуклона и массой всего ядра. Энергетическая зависимость кинематических границ в диапазоне энергии столкновений $\sqrt{s_{NN}} = 7.7 - 19.6$ ГэВ достаточно слабая.

В работах [13, 14] предложен расширенный вариант формализма z скейлинга для анализа инклюзивных спектров при высоких энергиях (Tevatron и RHIC) и показано его обобщение для ядро-ядерных столкновений. Основная причина обобщения была связана с тем обстоятельством, что при взаимодействии ядер высоких энергий существенную роль играет центральность столкновения и следовательно имеет место более сложная, чем в p + p и p + A взаимодействиях зависимость фрагментации от ядерной среды.

На рис. 4 показана зависимость долей импульсов x_1 , x_2 , y_1 и неригистрируемой массы M_X от поперечного импульса пиона, образующегося в центральных (0 - 10%) столкновениях ионов золота при энергии $\sqrt{s_{NN}} = 9.2$ ГэВ и углах $\theta_{lab} = 11.8^\circ - 140^\circ$.



Рис. 4: Зависимость долей импульсов x_1 , x_2 , y_a и неригистрируемой массы M_X от поперечного импульса пиона, образующегося в центральных 0 - 10% столкновениях ионов золота при энергии $\sqrt{s_{NN}} = 9.2$ ГэВ и углах $\theta_{lab} = 11.8^{\circ} - 140^{\circ}$.

В расширенной модели параметр подобия определяется следующим выражением: $z=z_0\Omega^{-1},$ где

$$z_0 = \frac{\sqrt{s_\perp}}{m_N (dN/d\eta|_{\eta=0})^c},\tag{8}$$

$$\Omega(x_1, x_2, y_1, y_2) = (1 - x_1)^{\delta_1} (1 - x_2)^{\delta_2} (1 - y_1)^{\epsilon_F} (1 - y_2)^{\epsilon_F}.$$
(9)

В этих выражениях введены дополнительные модельные параметр
ы $c, \ \epsilon$ и величины $y_1, \ y_2.$ Параметр
 cимеет смысл "теплоемкости среды", образован-

ной в столкновении ядер, а ϵ_F - фрактальной размерности процесса фрагментации. Скейлинговая фукция $\Psi(z)$ определяется в этом случае как $\Psi(z) = -\frac{\pi s}{(dN/d\eta)\sigma_{in}}J^{-1}E\frac{d^3\sigma}{dp^3}$. Физичесий смысл функции $\Psi(z)$ как плотности вероятности рождения частицы с заданным значением параметра подобия z сохраняется.

Возможность описания инклюзивных спектров адронов в A + A столкновениях универсальной скейлинговой функцией $\Psi(z)$ накладывает ограничения на модельные параметры c, δ и ϵ_F . Резкие изменения фрактальных размерностей δ, ϵ_F и "удельной теплоемкости" c являются сигнатурами новых эффектов, например фазовых переходов. Однако, такое поведение модельных параметров, может быть "смазано" потерями энергии конституентов в образующейся ядерной среде. Рост ϵ_F с увеличением центральности соударения соответствует увеличению потерь энергии. Рост потерь энергии затрудняет поиск положения критической точки. Частично эту проблему можно обойти, переходя в кумулятивную область x_1A_1 , $x_2A_2 > 1$. Это соответствует кумулятивному рождению частиц с большими поперечными ипульсами. В рамках *z*-скейлинга предсказывается зависимость потерь энергии конституента от энергии и центральности столкновения, поперечного импульса, типа частицы. Предполагается, что переход в кумулятивную область при фиксированной центральности является существенным условием для поиска фазовых переходов и положения критической точки.

Кумулятивная область x_1A_1 , $x_2A_2 > 1$ достижима только при относительно низких энергиях. Уменьшение потерь энергии с увеличением поперечного импульса p_T значительно при низких энергиях в центральной области псевдобыстрот $x_1A_1 \simeq x_2A_2 > 1$. Кумулятивная область достижима также при фрагментации мишени $x_1A_1 > 1$, $x_2A_2 < 1$ или пучка $x_1A_1 < 1$, $x_2A_2 > 1$. Необходимые для рождения кумулятивных частиц в заднюю полусферу (фрагментация мишени) импульсы значительно меньше, чем при фрагментации в переднюю полусферу.

Ожидается, что при переходе в кумулятивную область для инклюзивной частицы, рождение которой сопровождается высокой множественностью, может произойти дополнительная селекция событий с высокой плотностью ядерной материи. Уменьшение потерь энергии совместно с дополнительным сжатием ядерной материи может обеспечить более точную локализацию КТ и пролить свет на структуру фазовой диаграммы.

В заключении сформулированы основные физические и методические результаты диссертационной работы:

1. Проведен систематический анализ экспериментальных данных по кумулятивному рождения заряженных адронов в столкновениях протонов и ядер, полученных группами Г. Лексина (ФНАЛ), Л. Золина и В. Гапиенко (ИФВЭ), в инклюзивных реакциях с ядрами Li, Be, C, Al, Cu, Mo, Ti, Ta, W в широком диапазоне импульсов налетающего протона ($p_L = 18 - 400 \ \Gamma \Rightarrow B/c$) и углов вылета инклюзивной частицы ($\theta_{lab} = 35^\circ - 160^\circ$), в рамках метода z-скейлинга.

- 2. Построена скейлинговая функция $\Psi(z)$ для процесса рождения инклюзивных пионов и заряженных адронов в p + A взаимодействиях в кумулятивной области. Функция $\Psi(z)$ интерпретируется как плотность вероятности рождения инклюзивной частицы с определенным значением параметра подобия z.
- 3. Установлено самоподобие кумулятивного рождения пионов и заряженных адронов в столкновениях протонов с различными ядрами (*Li*, *Be*, *C*, *Al*, *Cu*, *Mo*, *Ti*, *Ta*, *W*) в диапазоне импульсов налетающего протона ($p_L = 18 400 \ \Gamma \Rightarrow B/c$) в области больших и малых поперечных импульсов. Подтверждены закон аддитивности фрактальной размерности ядер и степенная асимптотика скейлинговой функции при больших значениях параметра подобия (z > 4).
- 4. Проведено сравнение данных по инклюзивным сечениям рождения кумулятивных пионов и заряженных адронов в *p*+*A* столкновениях при малых и больших поперечных импульсах с данными по сечениям рождения адронов с большими поперечными импульсами и установлено совпадение форм скейлинговой функции *Ψ*(*z*) в области их перекрытия, при кумулятивном и некумулятивном рождении.
- 5. Подтвержден микроскопический сценарий рождения адронов в кумулятивной и некумулятивной областях в p + A взаимодействиях на уровне конституентов. Установлены зависимости долей импульса x₁, x₂ от полного импульса налетающего протона и ядра-мишени, а также инклюзивной частицы, для различных ядер.
- 6. Получено подтверждение гипотезы о том, что *z*-скейлинг отражает фундаментальные принципы - локальность, фрактальность и самоподобие в рождении кумулятивных пионов и заряженных адронов при взаимодействии протонов и ядер.
- 7. На основе результатов проведенного исследования по проверке *z*скейлинга в рождении кумулятивных пионов и заряженных адронов в столкновениях протонов и ядер (*Li*, *Be*, *C*, *Al*, *Cu*, *Mo*, *Ti*, *Ta*, *W*) в диапазоне импульсов налетающего протона ($p_L = 18 - 400 \ \Gamma \nu B/c$) с большими и малыми поперечными импульсами не обнаружено сигнатур фазовых переходов в исследованной кинематической области.
- 8. На основе установленной зависимости параметра подобия z от импульса инклюзивной частицы, рожденной в p + A столкновениях в заданной кинематике экспериментов Г. Лексина, Л. Золина и В. Гапиенко, определены области предпочтительные для поиска сигнатур фазовых переходов в ядерной материи.
- 9. В результате анализа комбинированного набора экспериментальных данных по инклюзивным сечениям, соответствующих рождению частиц в

p + *A* столкновениях в кумулятивной и некумулятивной областях с большими и малыми поперечными импульсами получена параметризация скейлинговой функции *Ψ*(*z*) в виде функции распределения Цаллиса.

- 10. На основе установленных свойств z скейлинга проведены предсказательные расчеты инвариантных сечений рождения пионов и заряженных адронов в p + A столкновениях при импульсах протона p_L = 18 - 400 ГэВ/с для различных ядер-мишеней (Li, Be, C, Al, Cu, Mo, Ti, Ta, W) и углов вылета инклюзивной частицы (θ_{lab} = 35° - 160°) в глубоко-кумулятивной области.
- 11. Предложено использовать жесткие кумулятивные процессы рождения адронов в Au + Au столкновениях во второй фазе программы энергетического сканирования на RHIC в эксперименте с фиксированной мишенью с целью поиска сигнатур фазовых переходов. Получены оценки потерь энергии конституента при рождении инклюзивной частицы, в центральных Au + Au столкновениях при энергии столкновения $\sqrt{s_{NN}} = 9.2$ ГэВ в зависимости от поперечного импульса и угла вылета регистрируемой частицы. Показано, что отбор событий с рождением пионов с большими поперечными импульсами $p_T > 1$ ГэВ/с в Au + Au столкновениях с фиксированной мишенью при $\sqrt{s_{NN}} = 9.2$ ГэВ в заднюю полусферу $\theta_{lab} > 140^\circ$, обеспечивает высокую кумуляцию ($Ax_2 > 5$) ядра-мишени с малыми потерями энергии конституентов.

Список литературы

- I. Zborovský, Yu. A. Panebratsev, M. V. Tokarev, G. P. Škoro, Z scaling in hadron hadron collisions at high-energies, *Phys. Rev.* D54, 5548 (1996).
- [2] I. Zborovský, Yu. A. Panebratsev, M. V. Tokarev, G. P. Škoro, Z scaling in proton nucleus collisions at high-energies, *Phys. Rev.* C59, 2227 (1999).
- [3] В. С. Ставинский, Предельная фрагментация ядер кумулятивный эффект (эксперимент), Sov. J. Part. Nucl. 10, 949 (1979).
- [4] J. W. Cronin et al., Production of hadrons with large transverse momentum at 200-GeV, 300-GeV, and 400-GeV, Phys. Rev. D11, 3105 (1975).
- [5] D. Antreasyan *et al.*, Production of hadrons at large transverse momentum in 200-GeV, 300-GeV and 400-GeV *pp* and *pn* collisions, *Phys. Rev.* D19, 764 (1979).
- [6] D. Jaffe *et al.*, High transverse momentum single hadron production in *pp* and *pd* collisions at $\sqrt{s} = 27.4$ -GeV and $\sqrt{s} = 38.8$ -GeV, *Phys. Rev.* **D40**, 2777 (1989).

- [7] V. V. Abramov et al., Hadron production at transverse momenta from 0.5-GeV/c up to 2.2-GeV/c in proton proton collisions at 70-GeV, Sov. J. Nucl. Phys., **31** 484 (1980). [Nucl. Phys. **B173**, 348 (1980).]
 V. V. Abramov et al., Large transverse momentum inclusive hadron production in pp collisions at 70-GeV, Sov. J. Nucl. Phys. **41**, 700 (1985).
- [8] M. V. Tokarev, I. Zborovský, Yu. A. Panebratsev, G. P. Škoro, Scaling features of hadron production in π-p and π-A collisions at high p_T, Int. J. Mod. Phys. A16, 1281 (2001).
- [9] N. A. Nikiforov *et al.*, Backward production of pions and kaons in the interaction of 400-GeV protons with nuclei, *Phys. Rev.* C22, 700 (1980).
- [10] O. P. Gavrishchuk, N. S. Moroz, V. P. Peresedov, L. S. Zolin, I. M. Belyaev and V. V. Lobanov, Charged pion backward production in 15-GeV - 65-GeV proton nucleus collisions, *Nucl. Phys.* A523, 589 (1991).

I. M. Belyaev, O. P. Gavrishchuk, L. S. Zolin and V. F. Peresedov, Cumulative production of pions and kaons in proton - nucleus interactions at energies from 15-GeV to 65-GeV, *Phys. Atom. Nucl.* **56**, 1378 (1993).

- [11] V. V. Ammosov *et al.*, Measurement of the yields of positively charged particles at an angle of 35° in proton interactions with nuclear targets at an energy of 50 GeV, *Phys. Atom. Nucl.* **76**, 1213 (2013).
- [12] J. Cleymans, G. I. Lykasov, A. S. Parvan, A. S. Sorin, O. V. Teryaev and D. Worku, Systematic properties of the Tsallis distribution: Energy dependence of parameters in high-energy *pp* collisions, *Phys. Lett.* B723, 351 (2013).
- [13] M. V. Tokarev, I. Zborovský New properties of z-scaling: Flavor independence and saturation at low z, Int. J. Mod. Phys. A24, 1417 (2009).
- [14] M. V. Tokarev and I. Zborovský Energy scan in heavy-ion collisions and search for a critical point, *Phys. At. Nucl.* 75, 700 (2012).