Численное моделирование корреляций между частицами от распада струнных кластеров при взаимодействии ядер высоких энергий

Денис Ужва

СПбГУ, кафедра физики высоких энергий и элементарных частиц

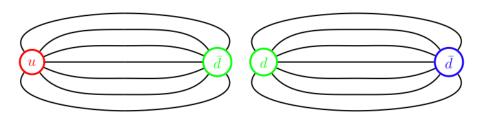
4 июня 2019

Table of contents

- 1. Введение
- 2. Модель непрерывного поперечного сечения
- 3. Результаты
- 4. Заключение

Струнная модель в КХД

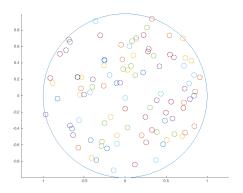
Важным объектом в релтивистской квантовой хромодинамике является так называемая кварк-глюонная струна



Наивная модель поля сильного взаимодействии

Слияние струн

Рассеяние ядер при высоких энергиях подразумевает образование струн, которые перекрываются и сливаются до начала процесса адронизации



Визуализация струн в поперечном сечении ядер



Мотивация

• Непрерывная модель точнее, чем дискретная решётка

Мотивация

- Непрерывная модель точнее, чем дискретная решётка
- До сего момента никто не проводил расчёт корреляций p_t на непрерывном сечении

Программа реализована на языке С++. Основные этапы расчёта:

• Генерация центров струн в поперечном сечении

Программа реализована на языке С++. Основные этапы расчёта:

- Генерация центров струн в поперечном сечении
- Поиск кластеров, нахождение их площадей и подсчёт количества струн

Программа реализована на языке С++. Основные этапы расчёта:

- Генерация центров струн в поперечном сечении
- Поиск кластеров, нахождение их площадей и подсчёт количества струн
- Генерация значений множественности и поперечного импульса

Программа реализована на языке С++. Основные этапы расчёта:

- Генерация центров струн в поперечном сечении
- Поиск кластеров, нахождение их площадей и подсчёт количества струн
- Генерация значений множественности и поперечного импульса
- Расчёт корреляционного коэффициента

Генерация множественности и попереного импульса

Множественность рождённых частиц (из кластера k) генерировалась с помощью распределения Пуассона со следующим средним:

$$\langle n \rangle_k = \mu_0 \sqrt{\frac{N_k S_k}{\sigma_0}},$$

а поперечный импульс – по Гауссу, сразу для всего события i:

$$\begin{split} f((p_t)_i^F) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma_{(p_t)_i^F}} \exp\left(-\frac{((p_t)_i^F - \overline{(p_t)_i^F})^2}{2(\sigma_{(p_t)_i^F})^2}\right), \\ \overline{(p_t)_i^F} &= \frac{\overline{p}}{n_i^F} \sum_{k=1}^{M_i} n_k \sqrt[4]{\eta_k} = \overline{p} \cdot p_{\Sigma}, \quad \sigma_{(p_t)_i^F}^2 &= \frac{\sigma_p^2}{(n_i^F)^2} \sum_{k=1}^{M_i} n_k \sqrt{\eta_k} = \sigma_p^2 \cdot \sigma_{\Sigma}^2. \end{split}$$

Расчёт корреляционного коэффициента

Коррелятор показывает зависимость величин в переднем и заднем быстротных окнах. Для множественности и попереного импульса он вычисляется по следующим формулам:

$$b_{nn} = \frac{\langle n_F n_B \rangle - \langle n_F \rangle \langle n_B \rangle}{\langle n_F^2 \rangle - \langle n_F \rangle^2},$$

$$b_{p_t p_t} = \frac{\langle p_F p_B \rangle - \langle p_F \rangle \langle p_B \rangle}{\langle p_F^2 \rangle - \langle p_F \rangle^2}.$$

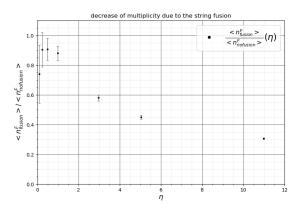
Предельный случай большой плотности струн

При большой плотности струн значения коэффициентов корреляции выходят на асимптотические кривые:

$$egin{align} b_{ extit{nn}} &= rac{1}{1 + 4 \cdot \sqrt{\langle \eta
angle}}, \ b_{p_t p_t} &= rac{1}{1 + 16 \cdot \gamma^2 \cdot \sqrt{\langle \eta
angle}}. \end{align}$$

Влияние слияния струн на множественность

Как видно на следующем графике, учёт влияния слияния струн уменьшает прирост множественности при увеличении плотности струн:

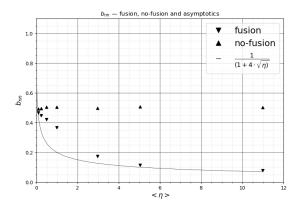


Зависимость $\langle n_f \rangle / \langle n_{nf} \rangle$ от η



Зависимость b_{nn} от средней плотности струн $\langle \eta angle$

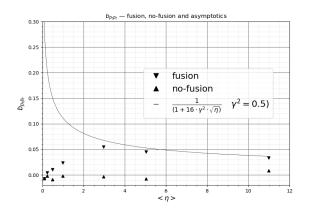
Коэффициент корреляции множественностей зависит от плотности струн как продемонстрировано на графике ниже



Зависимость b_{nn} от $\langle \eta \rangle$

Зависимость $b_{p_tp_t}$ от средней плотности струн $\langle \eta angle$

Аналогичный график – но уже для коэффициента корреляции поперечных импульсов



Зависимость b_{pp} от $\langle \eta \rangle$

 Применение распределения Вудса-Саксона для моделирования ядра

- Применение распределения Вудса-Саксона для моделирования ядра
- Введение переменной центральности столкновения

- Применение распределения Вудса-Саксона для моделирования ядра
- Введение переменной центральности столкновения
- Оптимизация работы программы

- Применение распределения Вудса-Саксона для моделирования ядра
- Введение переменной центральности столкновения
- Оптимизация работы программы
- Применение к расчётам на реальных установках (NICA, LHC)