

П-25



ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ
ЛАБОРАТОРИЯ ВЫСОКИХ ЭНЕРГИЙ

1 - 9076

ПЕНЕВ

Владимир Николов

ИЗУЧЕНИЕ ПОВЕДЕНИЯ ЧАСТИЦ,
ОБРАЗОВАННЫХ ВО ВЗАИМОДЕЙСТВИЯХ π -МЕЗОНОВ
С ПРОТОНАМИ В ПУЗЫРЬКОВЫХ КАМЕРАХ
ПРИ ВЫСОКИХ ЭНЕРГИЯХ

Специальность 01.04.01 - экспериментальная физика

Автореферат диссертации на соискание ученой степени
доктора физико-математических наук

(Диссертация написана на русском языке)

Дубна 1975

Работа выполнена в Лаборатории высоких энергий
Объединенного института ядерных исследований.

Официальные оппоненты:

доктор физико-математических наук

А.В.Баранов

доктор физико-математических наук

П.В.Шляпников

доктор физико-математических наук

Ю.А.Будагов

Ведущее научно-исследовательское учреждение:

Московский государственный университет им. М.В.Ломоносова.

Автореферат разослан " 5 " августа 1975 года
Зашита диссертации состоится " 18 " сентября 1975 года
на заседании Ученого совета Лаборатории высоких энергий

Объединенного института ядерных исследований, г.Дубна
Московской области.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке

Лаборатории высоких энергий

Ученый секретарь Совета
кандидат физико-математических наук

Лихачев М.Ф.ЛИХАЧЕВ

ПЕНЕВ

Владимир Николов

ИЗУЧЕНИЕ ПОВЕДЕНИЯ ЧАСТИЦ,
ОБРАЗОВАННЫХ ВО ВЗАИМОДЕЙСТВИЯХ π -МЕЗОНОВ
С ПРОТОНАМИ В ПУЗЫРЬКОВЫХ КАМЕРАХ
ПРИ ВЫСOKИХ ЭНЕРГИЯХ

Специальность 01.04.01 - экспериментальная физика

Автореферат диссертации на соискание ученой степени
доктора физико-математических наук

(Диссертация написана на русском языке)

Соединенный институт
ядерных исследований
БИБЛИОТЕКА

Каждый год физика высоких энергий приносит нам новые знания, новые экспериментальные факты о различных типах взаимодействий. Ясно, что эти экспериментальные факты приведут в ближайшее время к переосмыслению всех фундаментальных взглядов на материю и ее превращения. Представляется важным дальнейшее накопление экспериментальных данных, тщательный методический и научный анализ поведения образовавшихся частиц, сопоставление их поведения с предсказаниями теоретических моделей.

Настоящая диссертация посвящена изучению поведения разных частиц и резонансов, образованных в пион-нуклонных взаимодействиях при энергиях 7,5 и 40 Гэв. При изучении применялись разные подходы: анализ частиц определенного сорта с усреднением по всем остальным частицам и реакциям или - по всем частицам в данном топологическом канале реакции - соответственно инклузивный и полуинклузивный подходы, а также исследование всех частиц в некоторых конкретных реакциях - эксклюзивный подход.

Диссертация состоит из двух частей.

В первую часть вошли методические вопросы рассматриваемых экспериментов, во второй изложены результаты физических исследований.

В первой главе диссертации кратко описаны характерные особенности и устройство используемых в экспериментах пузырьковых камер: 55 см/24л/[1] и двухметровой пропановых камера [2]. На примере 55 см камеры сделано изложение общих принципов обработки взаимодействий и идентификации элементарных частиц. Особое внимание [3] здесь обращено на исследование точностей в определении координат, импульсов и углов образовавшихся частиц и эффективных масс.

Во второй главе описаны методы и приводятся результаты [4] определения констант оптической системы 2-метровой пропановой пузырьковой камеры: координат оптических осей, координат реперных крестов и масштабов фотографирования, необходимых для работы программы реконструкции пространственных координат.

В третьей главе описана система программ обработки взаимодействий элементарных частиц (вариант, работающий в Софии), зарегистрированных в двухметровой пропановой камере (рис.1). Основную функцию обсчета несет программа ГЕОФИТ - S [5]. Это (рис.2) вариант программы ГЕОФИТ [6], приспособленный для электронно-вычислительных машин типа ICL. Ряд алгоритмов геометрической части программы GEO был взят готовым из других работ (формулы систематизированы В.И.Морозом и др. в [7]), однако они были, по-возможности, упрощены. В расчеты внесены некоторые усовершенствования, связанные со структурой программы, с учетом радиационных потерь, поиском изломов на треке, поиском проекций, соответствующих данному следу [8], объединением двух частей одного и того же следа из разных половин камеры и др. Для идентификации каналов реакции, V^+ -частиц и γ -квантов использовалась [9] минимизация функционала с неопределенными множителями Лагранжа. Подбор констант и исследование программы прове-

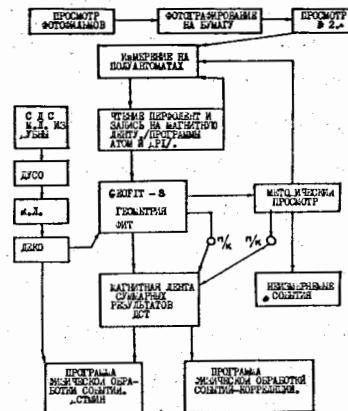
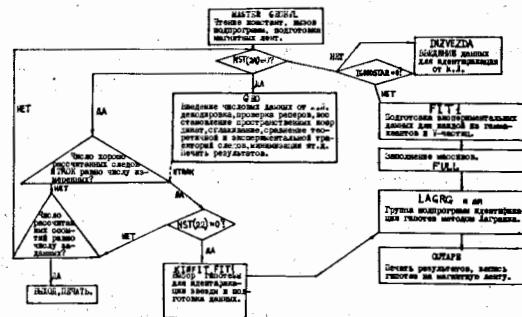


Рис.1. Система обработки фильмовой информации от пропановой пузырьковой камеры. /София, 1972-1975/.

Рис.2. Органиграмма ГЕОФИТ-С- /ЭВМ: ICL , ICK/



дено также в [10]. Величины $\langle \chi_y^2 \rangle$ и $\langle \chi_z^2 \rangle$, характеризующие качество подгонки теоретических кривых к экспериментальному треку и правильность расчета ошибок для π^\pm -мезонов, образующихся при 40 Гэв/с, оказались равными соответственно 1,043 и 1,210 при теоретическом значении, равном единице. Достоверность идентификации каналов реакции, V^0 -частиц и γ -квантов проверялась [9, 10] с помощью идентификации смоделированных заведомо известных каналов реакции и мод распада частиц.

В четвертой главе исследуются возможности камеры в определении координат следов, импульсов и углов образовавшихся частиц. Проводится исследование ложной кривизны следов из-за многократного кулоновского рассеяния. Для этих целей используются фотографии следов первичных частиц, полученных в камере без магнитного поля. Средние относительные ошибки в определении импульсов и углов приведены в таблице I.

Таблица I

Относительные ошибки %	Средние относительные ошибки		
	π^\pm -мезоны	электроны	позитроны
$\langle \Delta p/p \rangle$	%	14,2	12,4%
$\langle \Delta t g\alpha/t g\alpha \rangle$	рад.	.0061 ± .0001	.0175 ± .0005
$\langle \Delta \beta/\beta \rangle$	рад.	.0037 ± .0001	.0105 ± .0003

Следы заряженных вторичных частиц измерялись на средней длине пробега, равной 33,64 см. Для большинства π^\pm -мезонов (~70 % частиц) средняя ошибка в определении импульса меньше приведенной в таблице I величины и составляет ~8 %.

При выяснении ряда методических вопросов широко использовано моделирование процессов различного вида. С этой целью была составлена [11] программа FARFOR, краткое описание алгоритмов которой приводится в этой главе. Для нас особенно важны

варианты программы FARFOR для моделирования инклузивных [12] и мультипериферических [13] реакций.

Моделирование, в частности, использовалось для выяснения вопроса о разделении между собой Λ , K^0 -частиц и γ -квантов. Вероятности разделения этих частиц в зависимости от энергии приведены на рис.3. Ошибки в импульсах и углах при моделировании задавались близкими к экспериментальным. Видно, что K^0 -мезоны в 95 % событий отличны от Λ -гиперонов и γ -квантов вплоть до импульсов 10 Гэв/с. Дополнительный анализ угловых распределений π^+ -мезонов в системе покоя K^0 -мезонов показал, что $(80 \pm 10)\%$ неразделенных Λ -К-частиц нужно отнести к Λ -гиперонам. И если считать все неразличимые $\Lambda \sim \gamma$ -частицы γ -квантами, мы теряем не больше $(4 \pm 2)\%$ от всех Λ -гиперонов.

При изучении проблемы разделения отдельных каналов реакции было показано, что имеется возможность выделять такие каналы, в которых не образуется незарегистрированных в камере нейтральных частиц (имеется 4 уравнения связи-4 CFIT). Моделирование применялось также для отделения взаимодействий на свободных нуклонах от взаимодействий на нуклонах, связанных в ядре углерода, и для расчетов эффективности регистрации γ -квантов в двухметровой пропановой камере [14-16].

В пятой главе излагаются результаты исследования инклузивных реакций $\pi^- + p \rightarrow \pi^+ + \dots$, $\pi^+ + p \rightarrow \gamma + \dots$, $\pi^+ + p \rightarrow p + \dots$, $\pi^- + p \rightarrow \pi^- + \pi^+ + \dots$ при импульсе первичных π^- -мезонов 40 Гэв/с.

Инклузивный подход в изучении взаимодействий элементарных частиц использовался давно. Например, Логуновым и др. [17] такой подход был применен еще в 1967 году. Однако изучение инклузивных спектров стало особенно бурным после работ Фейнмана [18],

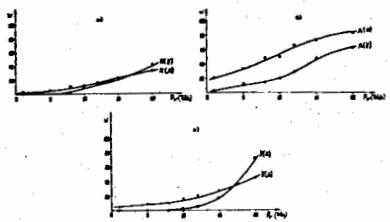


Рис. 3. Зависимость вероятности неоднозначной идентификации частиц а) K^0 -мезонов, б) Λ -гиперонов, в) χ -квантов в зависимости от импульса этих частиц. В скобках указаны альтернативные гипотезы. Среднеквадратичная ошибка в импульсах принята равной $\frac{\Delta p}{p} = 5\%$.

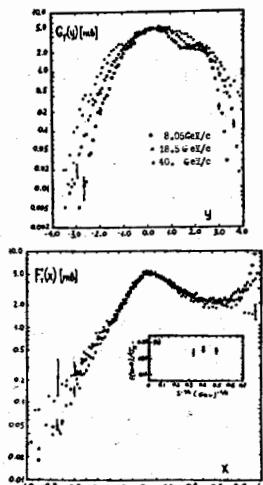


Рис. 4 А,Б. Распределения структурных функций /вверху/
 $G_T(y) = \int f(y, p_T^2) dp_T^2$ /внизу/ $F_T(x) = \int f(x, p_T^2) dp_T^2$
 для реакций $\pi^+ + p \rightarrow \pi^+ + \dots$ при трех энергиях
 8.05, 18.5 и 40 Гэв/с.

Янга и др.^[19] и других авторов, указавших на основе простых моделей методы сравнения инклузивных теоретических и экспериментальных спектров и получивших много интересных и достаточно легко проверяемых предсказаний.

Инклузивные спектры связаны со средней множественностью образовавшихся частиц. Средние числа частиц разного вида на одно взаимодействие^[20] при нашей энергии отличаются существенно (см. табл. II).

Таблица II

$\langle n_{\pm} \rangle$	$\langle n_{\pi^0} \rangle$	$\langle n_{\Lambda} \rangle$	$\langle n_{K^0} \rangle$	$\langle n_{tot} \rangle$
5.62 ± 0.04	2.43 ± 0.05	0.07 ± 0.01	0.23 ± 0.02	8.75 ± 0.08

Проведено сравнение^[21] структурных функций для реакции $\pi^- + p \rightarrow \pi^- + \dots$ при трех значениях энергий: 8.05, 18.5 и 40 Гэв:

$$F_T(x) = \int_{\text{все } p_T^2} f(x, p_T^2) dp_T^2 \quad \text{и} \quad G_T(y) = \int_{\text{все } p_T^2} f(y, p_T^2) dp_T^2 \quad (I)$$

где инвариантные дифференциальные сечения $f(x, p_T^2)$ и $f(y, p_T^2)$ имеют вид:

$$f(x, p_T^2) = \frac{E^{CM}}{\pi p_0^{CM}} \frac{d\sigma}{dx dp_T^2}; \quad f(y, p_T^2) = \frac{1}{\pi} \frac{d\sigma}{dy dp_T^2}.$$

Здесь E^{CM} – энергия в СЦМ образовавшейся частицы, p_0^{CM} – импульс первоначальных частиц в СЦМ, y – быстрота. Показано (рис. 4 А,Б), что в центральной области структурные функции совпадают. В этом проявляется масштабная инвариантность инвариантных распределений.

Масштабные свойства обнаруживаются также π^+ ^[21] и π^0 ^[22] мезоны из соответствующих реакций $\pi^- + p \rightarrow \pi^+ + \dots$ и $\pi^- + p \rightarrow \pi^0 + \dots$. Отмечено, что структурная функция для протонов в области фрагментации существенно выше.

В этой главе представлены результаты изучения корреляций между π^\pm – мезонами в инклузивных реакциях $\pi^- + p \rightarrow \pi^\pm + \pi^\pm + \dots$ при 40 Гэв/с. Интегральные корреляционные коэффициенты f разных

пар Π -мезонов отличны от нуля при 40 Гэв/с (рис.5). Это соответствует тому, что /23/ распределение по множественности как всех заряженных частиц, так и отрицательных мезонов существенно отличается от распределения Пуассона (рис.5).

Как видно из рис.5 А,Б, зависимость f_2 от энергии отклоняется от логарифмической как для $p + p$, так и для $\Pi^- p$ -взаимодействий. Это говорит о том, что корреляции между частицами не являются только короткодействующими, — возможно, существенный вклад вносят и дальнодействующие корреляции.

Двухчастичная корреляционная функция $R(y_1, y_2)$, определяемая как

$$R(y_1, y_2) = C(y_1, y_2) \sigma_{in} / \frac{d\sigma}{dy_1} \frac{d\sigma}{dy_2} = \sigma_{in} - \frac{d^2\sigma}{dy_1 dy_2} - 1, \quad (2)$$

при $y_1 \approx y_2 \approx 0$ отлична от нуля для разных пар Π -мезонов, что следует из таблицы III /24/.

Таблица III

Эксперимент	Π^+	Π^+	$R(0,0)$		
			$\Pi^- \Pi^-$	$\Pi^- \Pi^+$	$\Pi^+ \Pi^+$
$\Pi^- p$, 40 Гэв/с	0.21 ± 0.06	0.59 ± 0.08	0.27 ± 0.007	0.41 ± 0.04	
$p + p$, 205 Гэв/с	0.25 ± 0.05	0.79 ± 0.09	0.38 ± 0.06	0.50 ± 0.06	0.67 ± 0.06

Если корреляции между частицами только короткодействующие, то "правильное" поведение R — функций состояло бы в следующем: для каждого значения y_1 одной частицы из пары мезонов распределение R — функций по другой частице из пары имело бы максимум при $y_1 = y_2$, и наблюдалось бы правильное движение максимума в пределах плато быстрот. Такое поведение максимума действительно и обнаруживается /24/ (рис.6), однако есть некоторое искажение: максимальное значение R — функции отнесено влево для $\pi^+ \pi^-$ комбинаций в интервале $-0.2 < y_{\pi^+} \leq 0.2$ и $-0.6 < y_{\pi^-} \leq -0.2$.

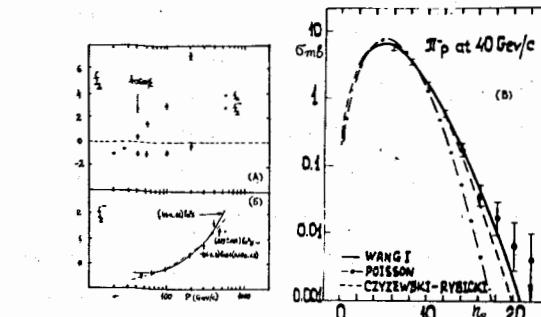


Рис.5 А,Б. Зависимость от энергии коэффициента корреляции /А/ между заряженными и между отрицательными; /Б/ только между отрицательными Π^- -мезонами для реакции /А/ $p + p \rightarrow \Pi^- \Pi^+$... и /Б/ для $p + p \rightarrow \Pi^- \Pi^-$. Штрих-пунктирной линией обозначено распределение Пуассона.

Рис.5 В. Распределение по множественности вторичных заряженных частиц для реакции Π^- -мезонов с протонами при 40 Гэв/с. Штрих-пунктирной линией обозначено распределение Пуассона.

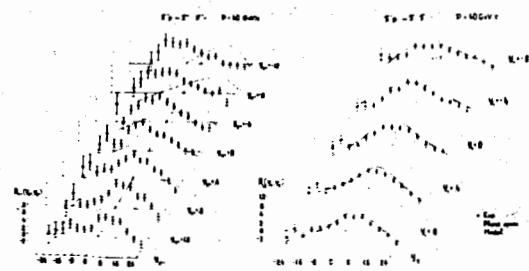


Рис.6. Распределения корреляционной функции $R(y_1, y_2)$ для различных комбинаций заряженных пар Π -мезонов: /в/ для $\Pi^- \Pi^-$ -пар; /г/ для всех возможных комбинаций зарядов. Данные получены в $\Pi^- p$ -взаимодействиях при 40 Гэв/с. Пунктирной линией обозначен результат расчета по модели фазового объема.

Этот факт можно приписать вкладу дальнодействующих корреляций.

Далее рассматривается еще один вид корреляций: среднее число Π^0 -мезонов зависит линейно от числа заряженных частиц (здесь

$$\langle n_{\pi^0} \rangle = \beta_- + \lambda n_-,$$

причем при 40 Гэв/с

$\beta_- = 1.85$ и $\lambda = 0.28 \pm 0.04$. Ранее было показано, что в центральной области число Π -мезонов разного знака одинаково. С ростом энергии вклад этой области увеличивается (ширина плато растет как $\ln S$), поэтому при больших энергиях можно ожидать, что коэффициент λ будет возрастать. Это ожидание оправдывается на опыте /26/.

И, наконец, обсуждаются вопросы применения обменных диаграмм к инклюзивным процессам.

В шестой главе изучаются каналы с фиксированным числом заряженных частиц – полуинклюзивные реакции. При исследовании зависимости топологических сечений от множественности обсуждается так называемый скейлинг по множественности /27/.

Данные для $\pi^- p$, $\pi^+ p$, $p p$ -реакций при 100 Гэв/с и $\bar{\Pi}^- p$ при 40 Гэв/с хорошо ложатся на общую кривую (рис.7). Инвариантные распределения полуинклюзивных $\bar{\Pi}^- p$ -реакций, как и было предложено в работе /28/, также оказываются масштабными, если для них ввести еще параметр $n/\langle n \rangle$:

$$h(s, x, p_T^2) = f_n(x, p_T^2, n/\langle n \rangle) [1 + \varphi(1/\ln S)], \quad (4)$$

где $\varphi(1/\ln S)$ – поправка (рис.8).

Показано, что для инвариантных распределений от взаимодействий разного типа ($\pi^- p$ и $p p$) подобного совпадения не наблюдается.

Следующей закономерностью, обнаруженной /29/ для $\bar{\Pi}^- p$ – соударений на основании полученных экспериментальных данных, был скейлинг полуинклюзивных дифференциальных распределений по попе-

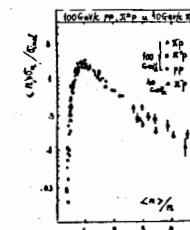


Рис.7. Распределение величин $\langle n \rangle / \sigma_{in}$ в зависимости от $\langle n \rangle / n$ для энергий взаимодействующих частиц 100 Гэв и 40 Гэв от реакций Π^- -мезонов с протонами и протонов с протонами.

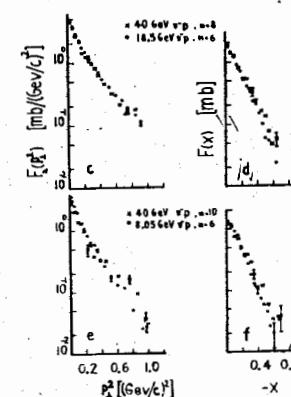


Рис.8. Инвариантные дифференциальные сечения $F(x, p_T^2) = \int f(x, p_T^2) dp_T^2$ для инклюзивной реакции $\Pi^- + p \rightarrow \Pi^- + \dots$ при энергиях 40 Гэв и 18.5 Гэв. Сравнены такие каналы, для которых отношение $n_x/\langle n_x \rangle$ совпадают.

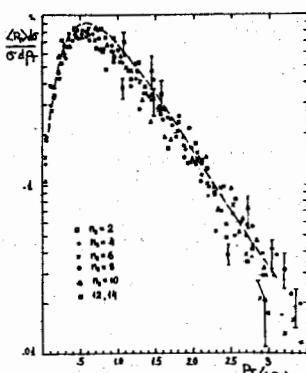


Рис.9. Зависимость функции $\langle p_T \rangle \frac{d\sigma}{dp_T}$ от величины $p_T/\langle p_T \rangle$ для различных топологических каналов реакции $\Pi^- + p \rightarrow \Pi^- + \dots$ при энергии 40 Гэв. Пунктирной линией обозначено соответствующее распределение для реакции $p + p \rightarrow \Pi^- + \dots$ при энергии 300 Гэв.

речным и продольным импульсам:

$$\frac{1}{\sigma} \frac{d^2\sigma}{dp_T dp_{||}^{cm}} = \frac{1}{\langle p_T \rangle \langle p_{||}^{cm} \rangle} f\left(\frac{p_T}{\langle p_T \rangle}, \frac{p_{||}^{cm}}{\langle p_{||}^{cm} \rangle}\right) \quad (5)$$

Оказалось, что функция f не зависит от начальной энергии, типа реакции и множественности вторичных частиц (рис.9). Распределения поперечных и продольных импульсов аппроксимировались теоретическими функциями, рассматриваемыми в термодинамической модели. Значения параметров этих функций совпадают для разных топологических каналов и близки к величинам, полученным для $\pi\pi$ -взаимодействий /30/.

В конце главы обсуждается поведение корреляционных C -и R -функций для разных топологических каналов. Показано, что значения $R_{\pm\pm}^{(n)}$ ($0,0$) в пределах двукратных ошибок отличны от нуля и с ростом n_s приближаются к нулю снизу, а $R_{+-}^{(n)}$ ($0,0$) в пределах ошибок не отличаются от нуля для $n_s = 4, 6, 8, 10, \dots$. Отметим, что $R_{\pm\pm}^{(n)}$ ($0,0$) согласуется с расчетами по фазовому объему и с данными лаборатории Ферми. /31/ .

В седьмой главе приводятся результаты исследования Λ -гиперонов и K^0 -мезонов, образованных в инклозивных и полуинклозивных π^-p -реакциях при 7,5 ГэВ/с /33-35/ и 40 ГэВ/с /36/. На рис.10 приведена зависимость от энергии поперечных сечений $\sigma(YK) = \sigma(Y^0 K^0) + G(Y^+ K^+) + \sigma(K^0 \bar{K}) = \sigma(K^0 \bar{K}) + \sigma(K^+ K^0)$. Сечения инклозивного образования Λ -гиперонов и K^0 -мезонов, составлявшие при 7,5 ГэВ/с соответственно 0.80 ± 0.25 и 3 ± 0.6 мбарн, стали при 40 ГэВ/с 1.5 ± 0.3 и 5.5 ± 0.9 мбарн соответственно, и обнаруживают тенденцию к дальнейшему возрастанию. В рассматриваемой главе отмечены также некоторые особенности в образовании Λ -гиперонов, K^0 -мезонов и сопровождающих их частиц. Инклозивные инвариантные распределения (I) для Λ и K^0 -частиц сравнены с результатами, полученными в π^-p -взаимодействиях при 205 ГэВ и при некоторых других энергиях.

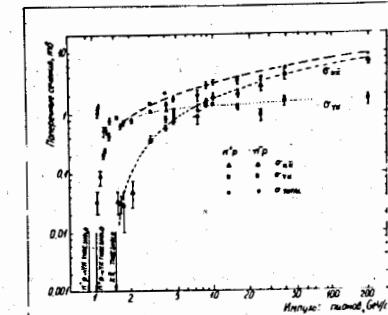


Рис. 10. Поперечные сечения образования странных частиц в зависимости от импульса налетающих π^- -мезонов.

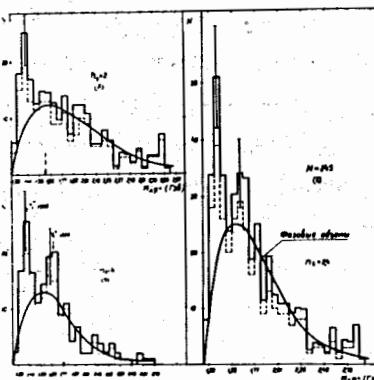


Рис. II. Распределения эффективных масс M_{eff} (a) $n_s = 4$, (b) $n_s = 2$, (c) - суммарное $n_s = 2, 4$. Главные кривые соответствуют фазовым объемам, совпадающим с расчетом Монте Карло. Нормировка кривых проведена по событиям правее значений, указанных стрелками. Пунктирной линией обозначено распределение без геометрической поправки.

В последнем параграфе кратко описан эксперимент /37/ по поиску продольной поляризации Λ -гиперонов, образованных при 7,5 Гэв/с. Асимметрии в углах вылета вперед-назад протонов от распада Λ -гиперонов в системе покоя Λ -гиперона не обнаружено. Это находится в согласии /38/ с сохранением пространственной четности в сильных взаимодействиях.

В восьмой главе приводятся результаты изучения резонансов в инклузивных и полуинклузивных реакциях при 7,5 Гэв/с. Исследовались только такие реакции (939 событий), в которых рождались странные частицы (Λ -гипероны и K^0 -мезоны), причем ряд работ /3, 35, 39-45/ был проведен в то время, когда происходили еще только первые открытия в области резонансной физики. Наблюдалось образование и изучался распад ϱ -мезонов, A_1 , η_{+0} (1070)-мезонов, Σ (1385) /рис. II/, Σ (1765) - гиперонов, K^{\ast} (888)-мезонов и других резонансов. Впервые нами на примерах A_1 -мезонов (рис. I2) и Σ (1765) было выяснено, что некоторые резонансы могут распадаться каскадным образом. В работе обсуждаются и другие максимумы в спектрах эффективных масс, например в спектрах четырех Π -мезонов ($2\Pi^+ 2\Pi^-$), в спектре частиц ($K^0 \Xi \bar{N}$) и других, природы которых еще не выяснена. В конце главы описываются трудности, с которыми мы столкнулись при изучении резонансов, и их частичное преодоление.

В девятой главе изучаются эксклюзивные реакции - реакции в обычном, традиционном понимании: канал процесса со строго фиксированным числом образовавшихся частиц. Получены поперечные сечения реакций с числом заряженных частиц от 4 до 14 при 40 Гэв/с.

Поперечное сечение для реакции $\Pi^- p \rightarrow pp^+ + 2\pi^-$ согласуется с данными других работ /46/.

В десятой главе представлены результаты исследования еще двух эксклюзивных реакций - упругого рассеяния Λ -гиперонов и

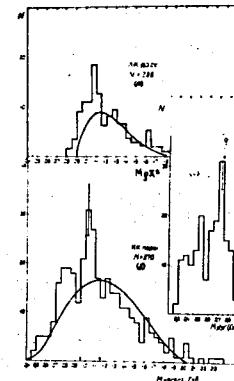


Рис. I2. Распределения эффективных масс для случаев с образованием K^0 -мезонов /B/; и распределение масс M_{eff} для событий с Λ К-парами /a/. Справа расположены эффективные массы $M_{\pi^+\pi^-}$ для событий из области $950 < M_{(\pi^+\pi^-)} < 1150$ Мэв распределения /B/.

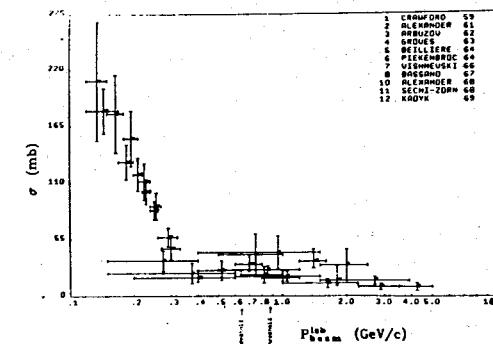


Рис. I3. Поперечные сечения упругого рассеяния Λ -гиперонов на протонах в зависимости от импульсов Λ -гиперонов.

K^0 -мезонов на водороде. Наши работы /47/ были в числе первых экспериментальных /48/ исследований непосредственного столкновения Λ и K^0 - частиц с нуклонами. До этого сведения о взаимодействии получались из анализа энергий связи гиперфрагментов.

Краткий обзор результатов изучения гиперфрагментов и теоретическое их истолкование приведены в начале главы. После отбора Λ -р - взаимодействий и введения необходимых поправок были определены сечения Λ -р упругого взаимодействия по всему интервалу импульсов Λ -гиперонов, от 0,4 до 2,5 Гэв/с, которое оказалось равным $\sigma_0 = (36 \pm 14)$ мбн, а также в интервалах от 0,4 до 1,5 Гэв/с и от 1,5 до 2,5 Гэв/с, где сечения оказались равными соответственно: $\sigma_1 = (42 \pm 16)$ мбн и $\sigma_2 = (30 \pm 15)$ мбн. Проведенные уже после опубликования этих данных измерения сечений генерации Λ -гиперонов и K^0 - мезонов в столкновениях π^- - мезонов с ядрами углерода /49/ показали, что использованный при определении сечений закон $A^{2/3}$ сильно нарушается уже при 7,5 Гэв/с. Учет этого нарушения приводит к уменьшению величин поперечных сечений на фактор 1,6. Исправленные значения равны соответственно в выбранных интервалах: $\sigma_1 = 26$ мбн и $\sigma_2 = 22$ мбн. На рис. I3 приведены вместе с нашими данными все другие, имеющиеся к настоящему времени, данные по поперечным сечениям Λ -р рассеяния в зависимости от энергии Λ -гиперонов. Дифференциальные угловые распределения рассеянных Λ -гиперонов почти изотропны вплоть до энергии 1 Гэв, в выше 1 Гэв имеют сильный пик вперед.

Глава одиннадцатая содержит краткие выводы.

Основные результаты работы

(I) Разработан метод определения констант оптической

системы камеры с помощью рефлексов, находящихся в рабочем объеме.

С помощью этого метода определены значения констант для нескольких сеансов облучения в Дубне и Серпухове, а также исследованы искажения и оценены неточности в определении параметров следов частиц.

(2) Создана система программ для обработки взаимодействий частиц, зарегистрированных в пузырьковых камерах, наполненных жидкостью более тяжелой, чем водород. Для нужд группы обработки филькового материала Института Ядерной физики и Ядерной Энергетики в Софии был написан и задействован специальный вариант программ, приспособленный к ЭВМ, работающим в Софии.

(3) Была написана специальная программа моделирования и идентификации гипотез (FAFORS) и с ее помощью исследованы возможности разделения частиц Λ , K и γ между собой, разделения отдельных каналов эксклюзивных реакций и выделения примесей в эксклюзивный канал взаимодействий на квазисвободных протонах от ядер углерода. Рассчитаны также эффективности регистрации γ -квантов в 2-метровой пропановой камере.

(4) Получены одночастичные инвариантные инклозивные распределения для π^+ , π^0 - мезонов и некоторые характеристики для протонов. Сравнение распределений структурных функций для трех энергий 8,05, 18,5 и 40 Гэв показывает, что в узкой центральной области ($x \approx 0$, $y \approx 0$) эти функции для π^- -мезонов почти достигли предельных значений при 40 Гэв. Это утверждение относится также к π^+ - и π^0 - мезонам. Скейлинговая область (плато) растет с увеличением энергии.

Смещение относительно друг друга распределений по переменной Фейнмана X и быстротам для π^+ - и π^- - мезонов, а также отклонение от симметричности спектров π^- -мезонов при разных энергиях указывает на значительное влияние лидирующих частиц.

С увеличением множественности заряженных частиц в топологическом канале, а также с увеличением энергии взаимодействия это влияние уменьшается.

(5) Интегральные коэффициенты корреляции π -мезонов отличны от нуля и положительны для всех пар π -мезонов. Этот факт находится в согласии с наблюдающимся отклонением распределений по множественности частиц от распределения Пуассона. Исследованы коэффициенты корреляции π -мезонов в быстротах. Наибольший вклад в коэффициенты корреляции вносят топологические каналы с малым числом заряженных частиц $n_5 = 4,6$.

(6) Получено, что при 40 ГэВ среднее число π^0 -мезонов зависит от числа заряженных частиц линейным образом с наклоном прямой $L = .28 \pm 0.4$. Сравнение с другими данными показывает, что с возрастанием энергии S увеличивается величина наклона. Этот факт находится в согласии с моделью Фейнмана об увеличении роли центральной области с ростом энергии, а также хорошо описывается другими моделями.

(7) Эмпирический закон для множественностей заряженных частиц, предложенный Коба, хорошо выполняется для топологических каналов $\pi^- p$ - взаимодействий при изучаемых в настоящее время энергиях. Что касается скейлинга полуинклузивных инвариантных сечений с параметром $n/\langle n \rangle$, то его действие ограничено, только $\pi^- p$ - взаимодействиями, причем проверка проведена с небольшой точностью (в пределах 15%).

(8) Наблюдается масштабность полуинклузивных дифференциальных распределений по поперечным и продольным импульсам. Полученные распределения оказались универсальными не только для топологических каналов одной реакции ($\pi^- p$), но и для разных реакций. Обсуждаемая эмпирическая закономерность не связана

с какой-либо конкретной моделью. Для её описания удобными оказались параметры, предлагаемые термодинамической моделью.

(9) Определены поперечные сечения инклузивного одиночного и парного образования нейтральных странных частиц (Λ -гиперонов) и K^0 -мезонов) в $\pi^- p$ - взаимодействиях при 7,5 ГэВ/с и 40 ГэВ/с. Сравнение с данными других работ показывает, что поперечное сечение образования K^0 -мезонов (пар $K^0 \bar{K}^0$) и Λ -гиперонов продолжает расти. Поперечное сечение образования Λ -гиперонов и K^0 -мезонов (ΛK и $K K^0$ - пар) составляет значительную часть полного поперечного сечения 25 % σ_{tot} при 40 ГэВ/с.

(10) Величина продольной поляризации Λ -гиперонов совпадает в пределах ошибок с нулем и находится в согласии с сохранением пространственной четности в сильных взаимодействиях.

(II) С наибольшей достоверностью установлено образование при 7,5 ГэВ/с следующих уже известных резонансов Ω^0 и $K^{\star 0}$ (888) - мезонов Σ (1392) - гиперона в реакциях с ΛK - парами и $K^{\star 0}$ (888), K (730)-мезонов с $K \bar{K}$ - парами, A_1 , η (1070)-мезонов, Σ (1770) - гиперона, и Υ (1660) - гиперона и, возможно,

$U(L)$ - мезона. Подробные сведения об образовании этих резонансов, в такого типа процессах при высоких энергиях получены впервые в наших работах.

Нами впервые было указано на возможность каскадных распадов тяжелых резонансов, на примерах A_1 - мезонов и Σ (1770)-гиперона.

(12) Получены поперечные сечения для упругого рассеяния Λ -гиперонов на протонах ($/ 26 \pm 10$ мб/ и $/ 22 \pm 9$ мб/ в интервалах импульсов Λ -гиперонов соответственно от 4 до 1.5 ГэВ/с и от 1.5 до 2.5 ГэВ/с). Ход поперечных сечений Λp - рассеяния с энергией подобен $p p$ - рассеянию,

но при малых энергиях (меньше 200 Мэв) поперечные сечения для Λp -рассеяния в 5 раз меньше $p\bar{p}$ -сечений. Не обнаружено сколько-нибудь существенной зависимости Λp -взаимодействий от спина.

Дифференциальные сечения Λp -рассеяния до импульсов 1 Гэв/с почти изотропны. При больших импульсах рассеявшееся Λ -тигероны предпочитают вылетать вперед.

(13) Оценены поперечные сечения эксклюзивных реакций с большим числом заряженных частиц ($\eta_s = 4 + 14$) при 40 Гэв/с. Поперечное сечение для реакции $p^-p \rightarrow p+p^++p^-+p^-$ совпадает с полученным в других работах.

Содержание диссертации основано на следующих публикациях /3-6, 8-16, 20-25, 28-29, 32 - 37, 39-45, 47, 49/. Эти публикации цитируются во многих работах других авторов и были представлены на международные конференции по физике элементарных частиц и высоких энергий в Женеве (1962 г.), Дубне (1964 г.), Амстердаме (1971 г.), Оксфорде (1972 г.), Батавии (1972 г.), Экс-ан Приванс (1973 г.) и Лондоне (1974 г.).

Большинство экспериментальных фактов, описанных в диссертации, получено впервые.

Л И Т Е Р А Т У Р А :

1. Ван Ган-чан, М.И.Соловьев, Ф.Н.Шкобин, Сообщение ОИИИ Р-2309, /1959/, ПТЭ, I, II, /1959/.
2. M.P. Balandin et al., N.I.M. 20, 110, (1963).
3. В.А.Беляков,...В.Н.Пенев и др. Материалы международной конференции по вопросам физики высоких энергий, Тихань, 25-30 сентября /1962/, Будапешт, 1963, стр. 120.
4. Нгуен Дин Ты, В.Н.Пенев, Н.А.Смирнов, М.И.Соловьев, Сообщение ОИИИ 13-5942, /1971/.
5. N.O.Akhbabian, L.D.Grekova, V.N.Penev, A.I.Sklakovskaya. Bulgarian Journal of Physics. 6, (1970).
6. А.У.Абдурахимов, Нгуен Дин Ты, В.Н.Пенев. Сообщение ОИИИ I-5140 /1970/.
7. Н.Ф.Маркова и др. Сообщение ОИИИ, Р10-3768, Дубна, /1968/.
8. А.У.Абдурахимов,... В.Н.Пенев и др. Сообщение ОИИИ I-6335, Дубна, /1972/.
9. К.П.Вишневская, Нгуен Дин Ты, В.Н.Пенев, Ю.В.Тевзадзе. Сообщение ОИИИ I-5978, Дубна /1971/.
10. А.У.Абдурахимов,... В.Н.Пенев и др. Сообщение ОИИИ I-5121, Дубна /1970/.
- II. Н.Ангелов, Г.И.Копылов, В.Н.Пенев, Ю.В.Тевзадзе, А.И.Шкловская. Сообщение ОИИИ I-5449, Дубна, /1970/.
12. G.I.Korylov, V.N.Penev, A.I.Sklovskaya. Bulgarian Journal of Physics 4, Опыт Р1-7696, (1974) Дубна.
13. Г.И.Копылов, В.Н.Пенев, Ю.В.Тевзадзе, А.И.Шкловская. Сообщение ОИИИ 2-5490, Дубна, /1970/.

- I4. А.У.Абдурахимов,...В.Н.Пенев и др. Сообщение ОИИ I-4468, Дубна, /1969/.
- I5. Е.Н. Кладницкая,...В.Н.Пенев и др. Сообщение ОИИ I-5III, Дубна, /1970/.
- I6. Е.Н.Кладницкая,...В.Н.Пенев и др. Сообщение ОИИ I-4283, Дубна, /1969/.
- I7. A.A.Logunov M.A.Mestvirishvili, Nguen Van Hien, Phys. Lett. 25B, 617, (1967).
- I8. R.P.Feynman, Phys. Rev. Lett. 23, 1414, (1969).
- I9. J. Венеске, T.T.Chou, C.N.Yang, E.Yen, Phys. Rev. 188, 2159, (1969).
20. A.U.Abdurakhimov et al., Phys. Lett. 39B, 571, (1972)
21. Н.О.Ахабабян, Л.Д.Грекова, Н.Л.Иков, П.К.Марков, В.Н.Пенев, А.И.Шкловская, Х.Семерджиев. Труды IV симпозиума по физике высоких энергий и элементарных частиц, Варна /1974/, Сообщение ОИИ ДI, 2-8405, /1975/.
22. A.U.Abdurakhimov et al., Nucl. Phys. 88, 365, (1974).
23. А.У.Абдурахимов,...В.Н.Пенев Phys Lett 48B, №3, 277 (1974)
24. Н.Ангелов,...В.Н.Пенев и др. ОИИ РI-8269, Дубна, /1973/.
25. А.У.Абдурахимов,...В.Н.Пенев и др. Ядерная физика т.I7, в.6, I235, /1973/.
26. F.T.Dao and Whitmore, Phys. Lett. 46B, 252, (1973).
27. Z.Koba et al. Nucl. Phys. 140, 317, (1973).
28. Н.О.Ахабабян, Л.Д.Грекова, В.Н.Пенев, А.И.Шкловская. Там же, где и 24.
29. Н.А.Ангелов, Н.Н.Мельникова, Т.Соломин, Л.Щеглова. Там же, где и 21.
30. Z.Ming Ma et al. Phys. Rev. Lett. 31, 1320 (1973).
31. R.Singer et al., Phys. Lett. 49B, 481 (1974).
32. В.А.Беляков, ..В.Н.Пенев и др. ЖЭТФ 44, вып.2, 432, /1963/.
33. Ван Юн-чан..., В.Н.Пенев и др. ЖЭТФ 43, вып.3 /9/, 815-822, /1962/.
34. Du Yuan-cai,.. V.N.Penev.. et al. Proc. of the Int. Conf. on High Energy Phys. at CERN, p. 255. (1962).
35. В.А.Беляков,.. В.Н.Пенев и др. Там же, где и 3, стр.96.
36. А.У.Абдурахимов,...В.Н.Пенев и др. Препринт ОИИ РI-7267, /1973/. Ядерная физика т.I8, I2-5I. /1973/.
37. В.А.Беляков,...В.Н.Пенев и др. ЖЭТФ 45, вып. 2 /8/, 90-92, /1963/.
38. V.G.Soloviev., Nucl. Phys. 6, 608, (1958).
39. В.А.Беляков,...В.Н.Пенев и др. Труды XII Мед. Конф. по физике высоких энергий, Дубна, 5-15 авг. 1964 г. Атомиздат, Москва т.1 /1966/.
40. В.А. Беляков, В.И.Векслер, Н.М.Вирясов, Е.Н.Кладницкая, Г.И.Копылов, А.Михул, В.Н.Пенев, Е.С.Соколова, М.И.Соловьев. ЖЭТФ 46, вып.6, /1967-1968, 1964/.
41. В.А.Беляков, В.И.Векслер, Н.М.Вирясов, Е.Н.Кладницкая, Г.И.Копылов, В.Н.Пенев, М.И.Соловьев, Ядерная физика I, вып.2. 351-365, /1965/.
42. Du Yuan-cai,... V.N.Penev et al., Proc. of the Int. Conf. on High Energy Physics at CERN, Geneva, p. 366, (1962).
43. В.А.Беляков, В.И.Векслер, Н.М.Вирясов, Е.Н.Кладницкая, Г.И.Копылов, В.Н.Пенев, М.И.Соловьев. Там же, где и 39.
44. В.А.Беляков, В.И.Векслер, Н.М.Вирясов, Е.Н. Кладницкая, Г.И.Копылов, В.Н.Пенев, М.И.Соловьев. Ядерная физика I, вып.2, 338-350, /1965/.
45. В.А.Беляков,...В.Н.Пенев и др. Сообщение ОИИ Р-1019, Дубна, /1962/.
46. G.Ascoli et al. Phys. Rev. D7, 669, (1973), Yu.M.Antipov et al. Nucl. Phys., D63, 141 (1973).

47. Б.А.Арбузов, Е.Н.Кладницкая, В.Н.Пенев, Р.Н.Фаустов.
Сообщение ОИИИ, Д-820, Дубна /1961/. ЖЭТФ 42, вып.4,
979-984, /1962/.
48. Odette Benary et al., A Compilation of YN-reactions,
Particle Data Group, Berkeley, UCRL-200000 YN, January(1970).
49. В.А.Беляков,...В.Н.Пенев и др. ЖЭТФ 46, вып.5, I586-I596,
/1964/.

Рукопись поступила в издательский отдел
17 июля 1975 г.