

ВЕРХНИЙ ПРЕДЕЛ ДЛЯ ФОТОРОЖДЕНИЯ ОЧАРОВАННОГО
 D° -МЕЗОНА ПРИ ЭНЕРГИЯХ 20–40 ГЭВ

Ю. А. Александров, А. С. Белоусов, Н. П. Буданов^{*)},
Я. А. Ваздик, Б. Б. Говорков, В. В. Ким, В. А. Козлов,
А. И. Лебедев, Е. И. Малиновский, В. В. Павловская,
В. И. Сергиенко, Ю. В. Соловьев, Е. И. Тамм, В. А. Хабло,
Л. Н. Штарков

УДК 539.122

В пучке меченых фотонов 20–40 ГэВ на мишени из берилля исследовано фоторождение двухчастичных адронных состояний. По спектрам масс (кэВ) рассчитан верхний предел для сечения фоторождения очарованного мезона $D^{\circ}(1860)$, составляющий 0,8 мкбарн/нуклон при уровне достоверности 90%.

На 40-ГэВном пучке меченых фотонов ускорителя ИФВЭ в Серпухове, в продолжение работы /1/, было исследовано фоторождение адронов в расширенном диапазоне эффективных масс. Описание постановки эксперимента и спектры масс двухчастичных адронных состояний, включаящих π -мезоны и K -мезоны, были опубликованы в /2/. Моделированием по методу Монте-Карло на ЭВМ была исследована эффективность регистрации установки для различных каналов распада резонансов /3/. В настоящем сообщении по опубликованным спектрам масс производится оценка полного сечения фоторождения очарованного мезона $D^{\circ}(1860)$.

Блок-схема эксперимента приведена в /2/. Измерения были проведены с новым вариантом системы мечения фотонов /4/, выделявшим из тормозного спектра фотонов интервал энергий от 21,3 до 37,5 ГэВ. Фоторождение частиц происходило в мишени из берилля толщиной 15 см, а для регистрации образующихся

^{*)} ИФВЭ, г. Серпухов.

частиц использовался магнитный искровой спектрометр "СИГМА", адаптированный для исследований на пучке фотонов. Одной из особенностей данного эксперимента по сравнению с /1/ было разделение по массам K -мезонов и π -мезонов с помощью восьми-канального газоскопа газовых черенковских счетчиков /5/.

Результаты были получены в коротком сеансе, при облучении дозой $1,05 \cdot 10^9$ меченых фотонов. В спектрах эффективных масс, измеренных в диапазоне от 0,3 до 2,5 ГэВ, были зарегистрированы следующие величины выходов событий: $n(\pi\pi) = 1333$, $n(K^+\pi^-) = 327$, $n(K^-\pi^+) = 314$ и $n(KK) = 143$. При значениях эффективной массы более 1,4 ГэВ все полученные спектры имеют очень низкий абсолютный (нормированный на светимость) уровень фона. В спектре масс $(\pi\pi)$ был получен и параметризован по модели Сединга хороший, на низком уровне фона, пик от фоторождения ρ^0 -мезона. Этот результат был использован для контроля обработки данных на всех этапах, в частности, для контроля абсолютизации сечений.

На рис. I приведены результаты эксперимента для области больших масс по сумме двух каналов регистрации $(K^+\pi^-)$. Исследование этих спектров в области масс, где могли бы быть зарегистрированы распады очарованного мезона $D^0(1860)$, было одной из задач настоящей работы. Как видно из рис. I, спектры (KK) не обнаружили повышенного выхода в нужном районе масс, поэтому ниже для фоторождения D^0 -мезона будет получена только верхняя оценка полного сечения.

Разрешение эксперимента по эффективной массе в районе D^0 -мезона рассчитывалось на ЭВМ моделированием по методу Монте-Карло. Принимая в расчет угловое размытие пучка первичных фотонов (главный фактор разрешения), рассеяние вторичных частиц, неточности восстановления треков и импульсов частиц и другие факторы, было получено разрешение ± 15 МэВ (стандартное отклонение). При таком разрешении в пределы ± 2 стандарта около $M = 1860$ МэВ не попадает ни одно событие, поэтому ниже оценка сечения исходит из так называемого верхнего предела N , определяющего уровень достоверности данных для распределения Пуассона при малых наблюдаемых выходах. Как известно, для 90% уровня достоверности при нулевом выходе ($n = 0$) верхний предел $N = 2,3$.

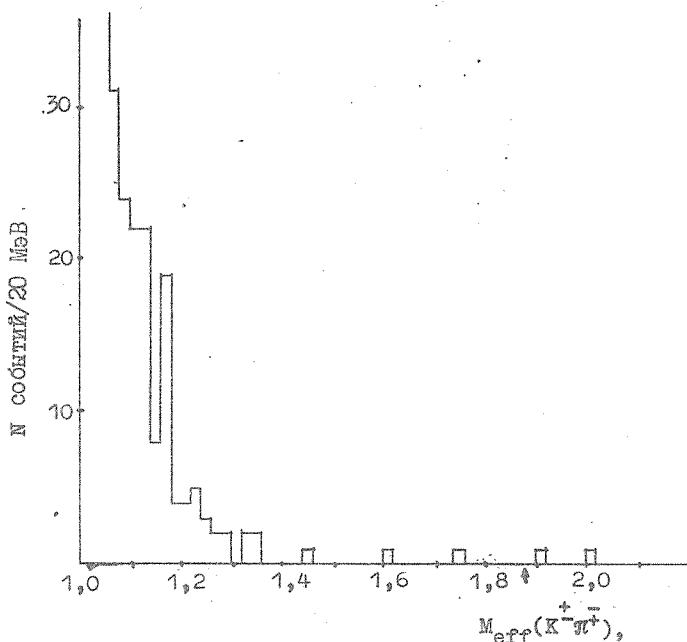


Рис. I. Спектры масс $K^+\pi^-$ и $K^-\pi^+$ конечных состояний в области выше 1,0 ГэВ

Эффективность регистрации D^0 -мезонов в эксперименте по $K\pi$ -каналам вычислялась на ЭВМ в рамках той же модели Монте-Карло. Численные результаты для эффективности, как обычно, зависят от параметризации динамики образования и распада резонанса. В настоящей работе для фоторождения D^0 -мезона использовалась феноменологическая параметризация, хорошо установленная для других адронов, а именно предполагалось, что зависимость сечения фоторождения от квадрата переданного 4-импульса описывается экспонентой $\exp(Bt)$, где показатель B варьировался в области более 2 (ГэВ/c)^{-2} . Угловое распределение распада D^0 -мезона принималось изотропным. При указанных условиях по каждому из двух каналов распада ($K^+\pi^-$) для эффективности регистрации D^0 -мезонов было получено значение 1,3%.

Светимость эксперимента рассчитывалась для указанных выше значений потока фотонов, толщины мишени и эффективности регистрации. После введения поправок на систему мечения (0,80), на поглощение фотонов и адронов в мишени (0,86 и 0,82), на эффективность реконструкции событий (0,84) и менее значимых поправок интегральная светимость эксперимента оказалось равной 12 событий/мкбарн (для ядер Be). Относительная вероятность каналов распада в эту величину еще не включена.

Исходя из величины $N = 2,3$ события и используя указанное значение интегральной светимости эксперимента, получаем для произведения полного сечения фоторождения D^0 -мезона на ядре Be на вероятность распада по каждому из двух каналов ($K\pi$) верхний предел

$$(\sigma_B)_{Be} < 2,3/12 = 0,19 \text{ мкбарн.}$$

Как сказано выше, этот предел, как и все последующие результаты, соответствует уровню достоверности 90%. Следует отметить, что основные факторы расчета сечения были проконтролированы и подтверждены по независимой абсолютизации сечения фоторождения ρ^0 -мезона в рамках данного эксперимента.

Оценку сечения, полученную для ядра бериллия, целесообразно пересчитать на один нуклон. Предполагая, что сечение пропорционально числу нуклонов A, получим верхний предел для произведения полного сечения фоторождения D^0 -мезона на нуклоне на вероятность распада по каналам ($K\pi$):

$$(\sigma_B)_{\text{нукл}} < 0,19/9 = 0,021 \text{ мкбарн.}$$

Принимая для относительной вероятности распадов D^0 -мезона по каждому из двух каналов ($K\pi$) величину 2,6%, получим для полного сечения фоторождения очарованного мезона D^0 (1860) при энергиях 20–40 ГэВ верхний предел:

$$\sigma_{\text{нукл}}^{\text{tot}} < 0,021/0,026 = 0,8 \text{ мкбарн.}$$

Опубликованные до сих пор экспериментальные данные по сечениям образования очарованного мезона фотонами все еще очень скучны. Результаты настоящей работы можно сравнить лишь с ре-

зультатами, полученными в ЦЕРНе на спектрометре "ОМЕГА" при нескольких больших энергиях фотонов, от 40 до 70 ГэВ /6/. В этой работе интегральная светимость была на три порядка выше, однако нормированный на светимость уровень фона был на порядок выше, чем в данной работе. Несмотря на такое большое различие в постановке эксперимента, результаты /6/ для каналов распада (K^0) практически не отличаются от результатов настоящей работы. В частности, результат для сечения образования D^0 -мезона лишь на два стандарта ниже верхнего предела сечения, полученного в настоящей работе.

В заключение авторы приносят глубокую благодарность академику П. А. Черенкову, профессорам Л. Д. Соловьеву и В. А. Ярбе за постоянный интерес и внимание к работе, нашим коллегам из ИФВЭ С. П. Денисову, Ю. М. Антипову, С. В. Клименко, А. А. Лебедеву, А. А. Ледневу, С. А. Половникову и другим товарищам, помощь которых сделала возможной настоящую работу.

Поступила в редакцию
16 ноября 1981 г.

Л и т е р а т у р а

1. Ю. А. Александров и др., Препринт ФИАН № 52, М., 1980 г; Ядерная физика 32, 653 (1980); Ядерная физика 33, 1023 (1981).
2. Ю. А. Александров и др., Препринт ФИАН № 56, М., 1980 г; Краткие сообщения по физике ФИАН № 5, 28 (1980).
3. Ю. А. Александров и др., Труды ФИАН, 143, (1981).
4. Ю. А. Александров и др., Препринт ФИАН № I25, М., 1979 г.
5. Ю. М. Антипов и др., Препринт ИФВЭ ОНФ 78-4, Серпухов, 1978 г., ПТЭ, № 4, 84 (1979).
6. D. Aston et al., CERN EP/8028 (1980); Phys. Lett. B, 94, 113 (1980).