

МОСКОВСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ
имени М.В. ЛОМОНОСОВА
ФИЗИЧЕСКИЙ ФАКУЛЬТЕТ
НАУЧНО-ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНОЙ
ФИЗИКИ имени Д.В. СКОБЕЛЬЦЫНА

На правах рукописи

Яковлев Станислав Борисович

МАССЫ, МАГНИТНЫЕ МОМЕНТЫ И
КОНСТАНТЫ СИЛЬНОГО ВЗАИМОДЕЙСТВИЯ
ОКТЕТА БАРИОНОВ В КВАНТОВОЙ
ХРОМОДИНАМИКЕ

Специальность 01.04.16 – физика атомного ядра и элементарных частиц

Автореферат диссертации на соискание ученой степени
кандидата физико-математических наук

Москва 2007

Работа выполнена на кафедре общей ядерной физики физического факультета МГУ им. М. В. Ломоносова и в отделе электромагнитных процессов и взаимодействия атомных ядер научно-исследовательского института ядерной физики им. Д. В. Скobelьцына МГУ им. М. В. Ломоносова.

Научный руководитель: кандидат физико-математических наук,
в.н.с. Замиралов Валерий Семенович

Официальные оппоненты: доктор физико-математических наук,
профессор Дубовик Владимир Михайлович,
(ЛТФ им. Н.Н. Боголюбова, ОИЯИ, Дубна)
доктор физико-математических наук,
с.н.с. Баранов Сергей Павлович,
(ФИАН им. П.Н. Лебедева, Москва)

Ведущая организация: Институт физики высоких энергий,
Протвино

Защита состоится 10 мая 2007 года в 15 часов на заседании диссертационного совета К 501.001.06 в МГУ им. М. В. Ломоносова по адресу:
119992, г. Москва, Ленинские горы, НИИЯФ МГУ, 19 корп. ауд. 2-15.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке НИИЯФ МГУ.

Автореферат разослан 9 апреля 2007 года.

Ученый секретарь
диссертационного совета К 501.001.06
кандидат физико-математических наук

Чуманова О. В.

Общая характеристика работы

Актуальность задачи связана во многом со следующим: с одной стороны, в нашем распоряжении имеется квантовая хромодинамика (КХД) – калибровочная теория сильного взаимодействия, но с другой стороны, задача, состоящая в получении предсказаний этой теории в области малых переданных импульсов, наталкивается на серьезные трудности, поскольку здесь неприменима теория возмущений. В области изучаемых задач, а именно, основных характеристик барионов, приходится развивать приближенные методы. В качестве основного метода в последние два десятилетия выдвинулся метод правил сумм КХД. Ему посвящены уже сотни работ, в которых в рамках так называемых борелевских правил сумм вычисляются массы, магнитные моменты, сильные константы взаимодействий и другие характеристики барионов, в том числе для тяжелых барионов с квантовыми числами шарм и бьюти. Однако эти расчеты по правилам сумм встречаются с трудностями как теоретического, так и технического характера. В частности, не удавалось связать с собой в рамках КХД основные характеристики Σ^0 и Λ гиперонов, и им подобных барионов. В результате вычисления характеристик этих двух групп частиц с самого начала и до сего дня ведутся отдельно. В тоже время в модели кварков и унитарной симметрии теоретико-групповые методы позволяют связать между собой эти характеристики.

Цели данной работы: настоящая диссертация посвящена изучению основных характеристик баронов октета, как-то: массы, магнитные моменты, сильные константы связи в рамках борелевских правил сумм КХД.

Основные пункты исследований:

1. Построение соотношений между поляризационными операторами, содержащими гиперонные токи Σ^0 и Λ , в рамках КХД.
2. Построение борелевских правил сумм и соотношений между ними для масс и магнитных моментов гиперонов Σ^0 и Λ в рамках КХД.
3. Построение борелевских правил сумм и соотношений между ними для

сильных констант связи K и π мезонов с октетом барионов и вычисление значений последних в рамках КХД.

Научная новизна работы заключается в том, что в работе впервые получены соотношения между поляризационными операторами в КХД для Σ^0 и Λ гиперонов. Результаты имеют общий характер и позволяют связать между собой правила сумм для масс Σ^0 и Λ подобных частиц, а также правила сумм для магнитных моментов Σ^0 и Λ гиперонов. Впервые построены соотношения между правилами сумм для сильных констант связи π^0 и η мезонов с Σ^0 и Λ гиперонами. Построено обобщение этих соотношений на случай сильных констант связи K мезонов с барионами, позволившее получить в рамках единого подхода константы связи g_{KYN} , $g_{KY\Xi^0}$. $Y = \Sigma^0, \Lambda$. Результаты обобщаются на случай произвольных Σ^0 подобных и Λ подобных барионов.

Практическая значимость работы. Предложены алгебраические соотношения, связывающие между собой различные характеристики Σ^0 и Λ гиперонов в кварковой модели и в модели унитарной симметрии $SU(3)$, такие как масса, магнитные моменты и сильные константы связи. Показано, что эти соотношения можно обобщить на случай квантовой хромодинамики, получив соотношения между поляризационными операторами для Σ^0 и Λ гиперонных токов. Это дало возможность построить соотношения между борелевскими правилами сумм для Σ^0 и Λ гиперонов, а также правила сумм на световом конусе. Соотношения между борелевскими правилами сумм для сильных констант связи обобщены на случай K мезонов, что позволило описать единым образом константы сильной связи и сделать для них численные предсказания. Разработаны программы для борелевских правил сумм, описывающих различные характеристики для Σ^0 и Λ гиперонов, и для их взаимных преобразований, позволяющие получить численные результаты для искомых величин. Правила сумм написаны для различных лоренц структур при учете большого числа диаграмм, входящих в вильсоновское операторное разложение. В результате множество уже решенных и решаемых сейчас за-

дач физики частиц в рамках КХД оказывается связанными с друг другом и позволяют не только выразить характеристики Σ^0 подобных барионов через соответствующие характеристики Λ подобных барионов (*et vice versa*), но и контролировать взаимную правильность вычислений, что представляется крайне необходимым ввиду все возрастающей сложности анализируемых правил сумм. Разработанный формализм и созданные программы позволяют решать другие задачи физики элементарных частиц, как-то: вычисление в рамках правил сумм КХД свойств гиперядер, векторных констант связи барионов и слабых аксиально-векторных констант барионов.

Апробация работы. Основные результаты были представлены на следующих конференциях:

1. Международная конференция Spin2004 (Триест, Италия, 10-16 Октября 2004) [1]
2. Международная конференция HSQCD2004 (Репино, Санкт-Петербург, 18-22 Мая 2004) [2]
3. Международная конференция HSQCD2005 (Репино, Санкт-Петербург, 20-24 Сентябрь 2005) [3]
4. Международная конференция QCD@WORK2005 (Конверсано, Бари, Италия, 16-20 Июнь 2005) [4]

Публикации. По теме диссертации опубликовано 9 печатных работ (труды конференций ([1] – [4]) и статьи в журналах ([5] – [9])). Ссылки на работы приведены в списке литературы.

Структура и объем диссертации. Диссертация состоит из введения, трех глав, заключения, двух приложений и списка литературы. Диссертация содержит 130 страниц, 60 рисунков и 5 таблиц. Список литературы содержит 74 наименования.

Содержание диссертации.

Во введении кратко изложена история возникновения решаемых в диссертации задач, обоснована актуальность обсуждаемой проблематики, сформулированы цели и аннотировано содержание диссертации.

Первая глава посвящена описанию основных идей и методов на примере нерелятивистской кварковой модели (НРКМ) и $SU(3)$. В начале дано определение операций us и ds для функций, зависящих от характеристик кварков:

$$\begin{aligned} (F(u, d, s))_{us} &= F_{us}(u, d, s) = F(s, d, u), \\ (F(u, d, s))_{ds} &= F_{ds}(u, d, s) = F(u, s, d). \end{aligned} \quad (1)$$

В качестве примера рассмотрены магнитные моменты НРКМ. Далее приведены соотношения между волновыми функциями НРКМ

$$\begin{aligned} -2|\tilde{\Sigma}_{ds}^0\rangle &= |\Sigma^0\rangle + \sqrt{3}|\Lambda\rangle, & 2|\tilde{\Lambda}_{ds}\rangle &= \sqrt{3}|\Sigma^0\rangle - |\Lambda\rangle, \\ -2|\tilde{\Sigma}_{us}^0\rangle &= |\Sigma^0\rangle - \sqrt{3}|\Lambda\rangle, & 2|\tilde{\Lambda}_{us}\rangle &= \sqrt{3}|\Sigma^0\rangle + |\Lambda\rangle, \end{aligned} \quad (2)$$

из которых в НРКМ следуют соотношения между магнитными моментами

$$\begin{aligned} 2[\mu(\tilde{\Sigma}_{ds}^0) + \mu(\tilde{\Sigma}_{us}^0)] - \mu(\Sigma^0) &= 3\mu(\Lambda), \\ 2[\mu(\tilde{\Lambda}_{ds}) + \mu(\tilde{\Lambda}_{us})] - \mu(\Lambda) &= 3\mu(\Sigma^0) \end{aligned} \quad (3)$$

и

$$\begin{aligned} \mu(\tilde{\Sigma}_{ds}^0) - \mu(\tilde{\Sigma}_{us}^0) &= \sqrt{3}\mu(\Sigma^0\Lambda), \\ \mu(\tilde{\Lambda}_{ds}) - \mu(\tilde{\Lambda}_{us}) &= -\sqrt{3}\mu(\Sigma^0\Lambda). \end{aligned} \quad (4)$$

Показано, что константы связи $SU(3)$ псевдоскалярных мезонов с Σ подобными барионами $B(qq', h)$ можно записать следующим образом:

$$g_{MB(qq',h)B(qq',h)} = g_{Mqq}F + g_{Mq'q'}F + g_{Mhh}(F - D), \quad (5)$$

где $B(qq', h) = p, n, \Sigma^+, \Sigma^-, \Xi^-, \Xi^0, \Sigma^0$ и $M = \pi^0, \eta$. Оказывается, что на уровне модели $SU(3)$ верны следующие соотношения:

$$2g_{\eta\tilde{\Sigma}_{ds}^0\tilde{\Sigma}_{ds}^0} + 2g_{\eta\tilde{\Sigma}_{us}^0\tilde{\Sigma}_{us}^0} - g_{\eta\Sigma^0\Sigma^0} = 3g_{\eta\Lambda\Lambda}, \quad (6)$$

$$g_{\pi \tilde{\Sigma}_{ds}^0 \tilde{\Sigma}_{ds}^0} - g_{\pi \tilde{\Sigma}_{us}^0 \tilde{\Sigma}_{us}^0} = \sqrt{3} g_{\pi \Sigma^0 \Lambda}. \quad (7)$$

Показано также, каким образом из соотношений между волновыми функциями (2) и значениями констант $g_{\pi \Sigma}$ и $g_{\pi \Lambda}$ через F и D можно получить значения констант $g_{KN\Sigma}$, $g_{KN\bar{\Lambda}}$, $g_{K\Xi\Sigma}$ и $g_{K\Xi\bar{\Lambda}}$ в случае $SU(3)$. К примеру из выражения:

$$-2g_{\pi^{-}\Sigma^{+}\tilde{\Sigma}_{ds}^0} = g_{\pi^{-}\Sigma^{+}\tilde{\Sigma}^0} + \sqrt{3}g_{\pi^{-}\Sigma^{+}\bar{\Lambda}}$$

можно получить константу связи $g(K^{-}p\bar{\Sigma}^0)$:

$$g_{K^{-}p\bar{\Sigma}^0} = [g_{\pi^{-}\Sigma^{+}\tilde{\Sigma}_{ds}^0}]_{ds} = -\frac{1}{\sqrt{2}}(-F + D)$$

Таким образом, мы получили константу для K мезона, которая в точности совпадает с результатом $SU(3)$. Аналогичным образом можно получить и другие константы для K мезона.

Результаты первой главы на уровне квarkовой модели и модели $SU(3)$ позволили по-новому взглянуть на ряд проблем с борелевскими правилами сумм в КХД.

Во второй главе сформулированы основные результаты диссертации. Обычным образом определены токи

$$\begin{aligned} \eta^{\Sigma^0} = & \frac{1}{\sqrt{2}}\epsilon_{abc}[(u^{aT}Cs^b)\gamma_5d^c - (d^{aT}Cs^b)\gamma_5u^c \\ & -(u^{aT}C\gamma_5s^b)d^c + (d^{aT}C\gamma_5s^b)u^c], \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \eta^{\Lambda} = & \frac{1}{\sqrt{6}}\epsilon_{abc}[-2(u^{aT}Cd^b)\gamma_5s^c + (u^{aT}Cs^b)\gamma_5d^c + (d^{aT}Cs^b)\gamma_5u^c \\ & + 2(u^{aT}C\gamma_5d^b)s^c - (u^{aT}C\gamma_5s^b)d^c - (d^{aT}C\gamma_5s^b)u^c] \end{aligned} \quad (8)$$

и поляризационные операторы

$$\begin{aligned} \Pi^{\Sigma^0} &= i \int d^4x e^{ipx} < 0 | T\{\eta^{\Sigma^0}(x), \eta^{\Sigma^0}(0)\} | 0 >, \\ \Pi^{\Lambda} &= i \int d^4x e^{ipx} < 0 | T\{\eta^{\Lambda}(x), \eta^{\Lambda}(0)\} | 0 > \end{aligned} \quad (9)$$

для которых установлены следующие соотношения:

$$\begin{aligned} -2\tilde{\eta}^{\Lambda_{ds}} &= \sqrt{3}\eta^{\Sigma^0} - \eta^\Lambda, & -2\tilde{\eta}^{\Sigma_{ds}^0} &= \eta^{\Sigma^0} + \sqrt{3}\eta^\Lambda, \\ 2\tilde{\eta}^{\Lambda_{us}} &= \sqrt{3}\eta^{\Sigma^0} + \eta^\Lambda, & 2\tilde{\eta}^{\Sigma_{us}^0} &= \eta^{\Sigma^0} - \sqrt{3}\eta^\Lambda \end{aligned} \quad (10)$$

и

$$\begin{aligned} 2[\tilde{\Pi}^{\Sigma_{ds}^0} + \tilde{\Pi}^{\Sigma_{us}^0}] - \Pi^{\Sigma^0} &= 3\Pi^\Lambda, \\ 2[\tilde{\Pi}^{\Lambda_{ds}} + \Pi^{\tilde{\Lambda}_{us}}] - \Pi^\Lambda &= 3\Pi^{\Sigma^0}, \\ 2[\tilde{\Pi}^{\Sigma_{ds}^0} - \tilde{\Pi}^{\Sigma_{us}^0}] &= \sqrt{3}[\Pi^{\Sigma^0\Lambda} + \Pi^{\Lambda\Sigma^0}], \\ 2[\tilde{\Pi}^{\Lambda_{ds}} - \Pi^{\tilde{\Lambda}_{us}}] &= -\sqrt{3}[\Pi^{\Sigma^0\Lambda} + \Pi^{\Lambda\Sigma^0}]. \end{aligned} \quad (11)$$

Эти соотношения являются базисом для дальнейших вычислений в КХД.

Впервые показано, что соотношения типа (11) между борелевскими правилами сумм в КХД справедливы для масс Σ^0 и Λ гиперонов. К примеру, борелевские правила сумм¹ для масс гиперонов Σ^0 и Λ оказываются связанными между собой. Результат опубликован в [5].

Впервые показано, что соотношения типа (11) между борелевскими правилами сумм в КХД справедливы для магнитных моментов Σ^0 и Λ гиперонов и для магнитного момента перехода $\Sigma^0 \rightarrow \Lambda\gamma$. К примеру, борелевские правила сумм² для магнитных моментов Σ^0 и Λ гиперонов оказываются связанными между собой. Более того, используя соотношения типа (11), можно получить борелевские правила сумм³ для магнитного момента перехода $\Sigma^0 \rightarrow \Lambda\gamma$ из борелевских правил сумм для магнитного момента Σ^0 или Λ . Результаты опубликованы в [6].

Построены борелевские правила сумм для сильных констант связи g_{MVB} . Показано, что общие соотношения (11) между поляризационными оператора-

¹W-Y.P.Hwang and K.-C.Yung. QCD sum rules: $\Delta - N$ and $\Sigma^0 - \Lambda$ mass splittings // Phys. Rev. D **49**, 460 (1994).

²Ch.B.Chiu, J.Pasupathy, S.L.Wilson. Determination of baryon magnetic moments from QCD // Phys. Rev. D**33**, 1961 (1986).

³Shi-lin Zhu, W-Y.P.Hwang and Ze-sen Yung. Ω and $\Sigma^0\Lambda$ transition magnetic moment in QCD sum rules // Phys. Rev. D **57**, 1527 (1998).

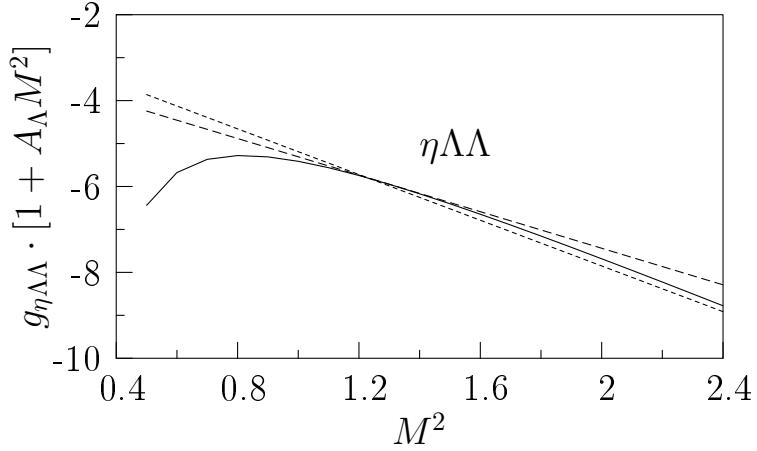


Рис. 1: Правая часть правила сумм (12) для константы $g_{\eta\Lambda\Lambda}$ (сплошная линия). Штрихованная прямая – касательная к этой кривой в доверительном интервале $1.2 \leq M^2 \leq 1.4$ ГэВ 2 .

ми позволяют получить новые борелевские правила сумм для сильных констант взаимодействия $g_{\eta\Lambda\Lambda}$ и $g_{\pi\Sigma}$. Для примера рассмотрены борелевские правила сумм работы⁴ и получены новые правила сумм для $g_{\eta\Lambda\Lambda}$:

$$\begin{aligned}
& \sqrt{3}m_\eta^2\lambda_\Lambda^2g_{\eta\Lambda\Lambda}e^{-(M^2/m_\Lambda^2)}[1 + A_\Lambda M^2] = \\
& \frac{1}{3}m_\eta^2M^4E_0(x)\left[\frac{\langle\bar{u}u\rangle + \langle\bar{d}d\rangle + \langle\bar{s}s\rangle}{6\pi^2f_\eta} + \frac{9\sqrt{3}f_{3\eta}}{4\pi^2}\right] \\
& -\frac{4M^2}{3f_\eta}[(m_d\langle\bar{u}u\rangle + m_u\langle\bar{d}d\rangle)\langle\bar{s}s\rangle + m_s\langle\bar{u}u\rangle\langle\bar{d}d\rangle] \\
& -\frac{m_\eta^2}{108f_\eta}[\langle\bar{u}u\rangle + \langle\bar{d}d\rangle + \langle\bar{s}s\rangle] < \frac{\alpha_s}{\pi}\mathcal{G}^2 > \\
& +\frac{m_0^2}{18f_\eta}[-7(m_d\langle\bar{u}u\rangle + m_u\langle\bar{d}d\rangle)\langle\bar{s}s\rangle + 2m_s\langle\bar{u}u\rangle\langle\bar{d}d\rangle], \tag{12}
\end{aligned}$$

⁴H.Kim, T.Do, M.Oka, S.H.Lee. Meson-baryon couplings and the F/D ratio from QCD sum rules // Nucl. Phys. **A662**, 371 (2000).

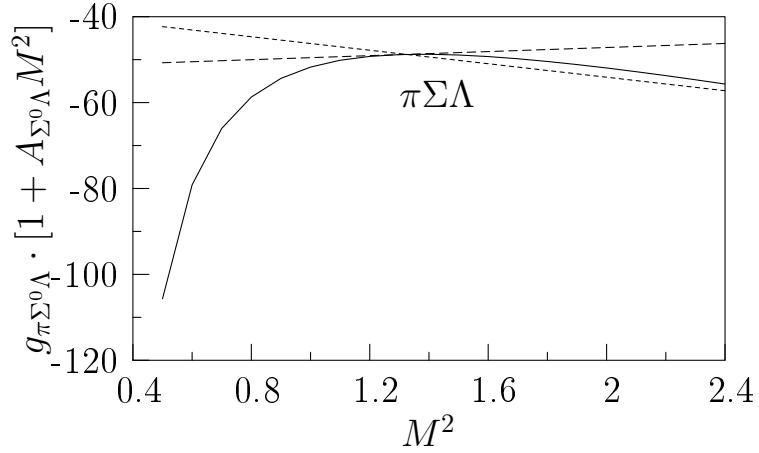


Рис. 2: Правая часть правила сумм (13) для константы $g_{\pi\Sigma^0\Lambda}$ (сплошная линия). Штрихованая прямая – касательная к этой кривой в доверительном интервале $1.2 \leq M^2 \leq 1.4$ ГэВ 2 .

и $g_{\pi\Sigma\Lambda}$:

$$\begin{aligned}
 & \sqrt{3}m_\pi^2\lambda_\Lambda\lambda_{\Sigma^0}g_{\pi\Sigma\Lambda}e^{-(m_{\Sigma\Lambda}^2/M^2)}[1 + A_{\Sigma\Lambda}M^2] = \\
 & \quad -m_\pi^2M^4E_0(x)\left[\frac{\langle\bar{d}d\rangle + \langle\bar{u}u\rangle}{12\pi^2f_\pi}\right] \\
 & \quad + \frac{M^2}{f_\pi}[2m_s\langle\bar{d}d\rangle\langle\bar{u}u\rangle + m_u\langle\bar{d}d\rangle\langle\bar{s}s\rangle + m_d\langle\bar{u}u\rangle\langle\bar{s}s\rangle] \\
 & \quad + \frac{m_\pi^2}{72f_\pi}[\langle\bar{d}d\rangle + \langle\bar{u}u\rangle]\left(\frac{\alpha_s}{\pi}\mathcal{G}^2\right) \\
 & \quad + \frac{1}{6f_\pi}m_0^2[m_s\langle\bar{d}d\rangle\langle\bar{u}u\rangle 2 + m_u\langle\bar{d}d\rangle\langle\bar{s}s\rangle + m_d\langle\bar{u}u\rangle\langle\bar{s}s\rangle]. \tag{13}
 \end{aligned}$$

Результаты опубликованы в [7, 8].

Построены также новые борелевские правила сумм КХД для сильных констант связи $g_{K^-p\bar{\Lambda}}$, $g_{\bar{K}^0\Xi^0\bar{\Lambda}}$, $g_{K^-p\bar{\Sigma}^0}$ и $g_{\bar{K}^0\Xi^0\bar{\Sigma}^0}$. В качестве примера приведем

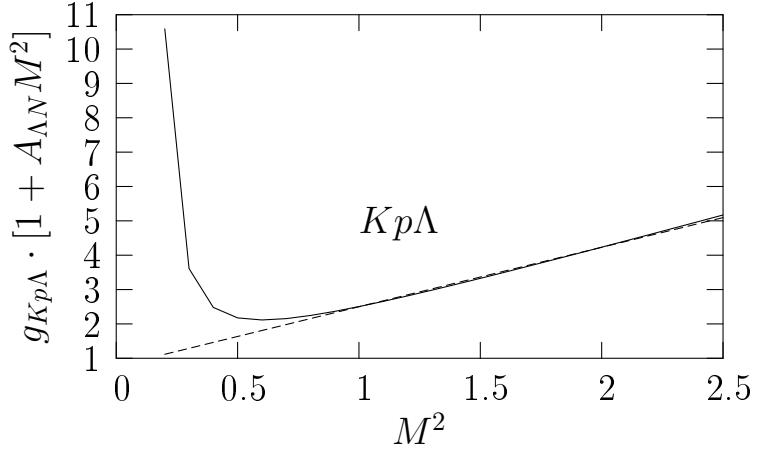


Рис. 3: Правая часть правила сумм (14) для константы $g_{Kp\Lambda}$ (сплошная линия). Штрихованная прямая – касательная к этой кривой в доверительном интервале $1.2 \leq M^2 \leq 1.4$ ГэВ 2 . Борелевская кривая задана Выр. (14)

выражение для $g_{K-p\bar{\Lambda}}$:

$$\begin{aligned}
 & m_K^2 g_{K-p\bar{\Lambda}} \frac{\lambda_\Lambda \lambda_N M^2}{(M_\Lambda^2 - M_N^2)} (e^{-M_N^2/M^2} - e^{-M_\Lambda^2/M^2}) (1 + A_{\Lambda N} M^2) \\
 & = -\frac{1}{2\sqrt{3}} [-m_K^2 M^4 E_0(x) \left[\frac{(\langle \bar{u}u \rangle + \langle \bar{s}s \rangle)}{12\pi^2 f_K} + \frac{3f_{3K}}{4\sqrt{2}\pi^2} \right] + \\
 & \quad \frac{(2m_0^2 + 3M^2)}{3f_K} [(m_u \langle \bar{d}d \rangle + m_d \langle \bar{u}u \rangle) (\langle \bar{u}u \rangle + \langle \bar{s}s \rangle)] \\
 & \quad + \frac{M^2}{f_K} (m_u \langle \bar{d}d \rangle + m_d \langle \bar{u}u \rangle) (\langle \bar{u}u \rangle + \langle \bar{s}s \rangle) \\
 & \quad + \frac{m_K^2}{72f_K} (\langle \bar{u}u \rangle + \langle \bar{s}s \rangle) \langle \frac{\alpha_s}{\pi} \mathcal{G}^2 \rangle]. \tag{14}
 \end{aligned}$$

В третьей главе рассмотрены борелевские правила сумм на световом конусе для сильных констант связи K и π мезонов с октетом барионов в КХД. Токи обобщены введением свободного параметра t :

$$\begin{aligned}
 \eta^{\Sigma^0} = & \frac{1}{\sqrt{2}} \epsilon_{abc} [(u^{aT} C s^b) \gamma_5 d^c - (d^{aT} C s^b) \gamma_5 u^c \\
 & + t \cdot (u^{aT} C \gamma_5 s^b) d^c - t \cdot (d^{aT} C \gamma_5 s^b) u^c]. \tag{15}
 \end{aligned}$$

При $t = -1$ мы возвращаемся в току Иоффе (8). Использованы поляриза-

ционные операторы вида:

$$\Pi^{B_2 \rightarrow B_1 M} = i \int d^4x e^{ipx} \langle M(q) | T\{\eta^{B_1}(x), \bar{\eta}^{B_2}(0)\} | 0 \rangle. \quad (16)$$

Показано, что справедливы соотношения аналогичные (10,11). Построены борелевские правила сумм на световом конусе для сильных констант связи K и π мезонов с октетом барионов. Вычислены значения сильных констант связи K и π мезонов с октетом барионов (см. таблицу 1). Результат опубликован в [9].

В заключении сформулированы основные результаты диссертации.

В приложении А приведены сильные константы связи в модели $SU(3)$. В приложении Б приведено преобразование Бореля.

В заключение кратко сформулируем основные результаты, полученные в диссертации и выносимые на защиту.

В рамках КХД построены соотношения:

- между поляризационными операторами для изоскалярной частицы Λ и изовекторной частицы Σ^0 .
- между борелевскими правилами сумм для масс Σ^0 и Λ гиперонов.
- между борелевскими правилами сумм для магнитных моментов Σ^0 , Λ и магнитного момента перехода $\Sigma^0 \rightarrow \Lambda\gamma$.

В рамках КХД построены борелевские правила сумм и вычислены значения:

- для сильных констант связи π^0 и η мезонов с Σ , Λ гиперонами: $g_{\pi\Sigma\Sigma}$, $g_{\pi\Lambda\Sigma}$ и $g_{\eta\Sigma\Sigma}$, $g_{\eta\Lambda\Sigma}$.
- для сильных констант связи K мезонов с барионами: $g_{K\Sigma N}$, $g_{K\Lambda N}$, $g_{K\Sigma\Xi}$ и $g_{K\Lambda\Xi}$.

В рамках КХД построены борелевские правила сумм на световом конусе и вычислены значения:

- для сильных констант связи K и π мезонов с октетом барионов

Канал	Обобщенный ток	Ток Иоффе	$SU(3)$
$\Lambda \rightarrow nK$	-13 ± 3	-9.5 ± 1	-14.3
$\Lambda \rightarrow \Sigma^+ \pi^-$	10 ± 3	12 ± 1	10.0
$\Lambda \rightarrow \Xi^0 K^0$	4.5 ± 2	-2.5 ± 0.5	4.25
$n \rightarrow p\pi^-$	21 ± 4	20 ± 2	19.8
$n \rightarrow \Sigma^0 K^0$	-3.2 ± 2.2	-9.5 ± 0.5	-3.3
$p \rightarrow \Lambda K^+$	-13 ± 3	-10 ± 1	-14.25
$p \rightarrow p\pi^0$	14 ± 4	15 ± 1	Input
$p \rightarrow \Sigma^+ K^0$	4 ± 3	14 ± 1	5.75
$\Sigma^0 \rightarrow nK^0$	-4 ± 3	-9.5 ± 1	-3.32
$\Sigma^0 \rightarrow \Lambda \pi^0$	11 ± 3	12 ± 1.5	10.0
$\Sigma^0 \rightarrow \Xi^0 K^0$	-13 ± 3	-13.5 ± 1	-14
$\Sigma^- \rightarrow nK^-$	5 ± 3	15 ± 2	4.7
$\Sigma^+ \rightarrow \Lambda \pi^+$	10 ± 3.5	12.5 ± 1	Input
$\Sigma^+ \rightarrow \Sigma^0 \pi^+$	-9 ± 2	-7.5 ± 0.7	-10.7
$\Xi^0 \rightarrow \Lambda K^0$	4.5 ± 1	-2.6 ± 0.3	4.25
$\Xi^0 \rightarrow \Sigma^0 K^0$	-12.5 ± 3	-13.5 ± 1	-14
$\Xi^0 \rightarrow \Sigma^+ K^-$	18 ± 4	19 ± 2	19.8
$\Xi^0 \rightarrow \Xi^0 \pi^0$	10 ± 2	0.3 ± 0.6	-3.32

Таблица 1: Сильные константы связи для различных каналов в случае обобщенного тока, тока Иоффе ($t = -1$) и в случае $SU(3)$.

Основные результаты диссертации опубликованы в следующих работах:

- [1] A. Özpineci, V. S. Zamiralov and S. B. Yakovlev. New QCD relations between magnetic moments of Σ^0 and Λ hyperons. // 16th international spin physics symposium (spin2004) Trieste, Italy, 10-16 October 2004, (proceedings p. 29).
- [2] T. M. Aliev, A. Özpineci, V. S. Zamiralov and S. B. Yakovlev. Intercrossed relations between the QCD sum rules for Σ^0 and Λ hyperons. // 1st Int. Workshop "Hadron Structure and QCD (HSQCD2004): from Low to High Energies", Repino, S-Petersburg, Russia, 18-22 May 2004, (proceedings pp. 252-257).
- [3] T. M. Aliev, A. Özpineci, S. B. Yakovlev and V. S. Zamiralov. New relations between the QCD sum rules KYN and $KY\Xi$ couplings. // 2st Int. Workshop "Hadron Structure and QCD(HSQCD2005): from Low to High Energies Repino, S-Petersburg, Russia, 20-24 Sept. 2005.
- [4] T. M. Aliev, A. Özpineci, S. B. Yakovlev and V. S. Zamiralov. Unitary structure of the QCD sum rules KYN and $KY\Xi$ couplings. // AIP Conf. Proc. 806, QCD@work 2005 International Workshop on Quantum Chromodynamics Theory and Experiment, Conversano, Bari, Italy, 16-20 June, 2005, (proceedings pp. 40-47).
- [5] A. Özpineci, S. B. Yakovlev and V. S. Zamiralov. QCD sum rules: intercrossed relations for the $\Sigma^0-\Lambda$ mass splitting. // Mod. Phys. Lett. A Vol. **20**, No. 4, 243-249 (2005).
- [6] В. С. Замиралов А. Озпинечи С. Б. Яковлев. Новые соотношения между борелевскими правилами сумм для магнитных моментов гиперонов Σ^0 и Λ . // Ядерная физика, **68**, №2, 304-310 (2005)

- [7] В. С. Замиралов А. Озпинечи С. Б. Яковлев. Новые соотношения между борелевскими правилами сумм для сильных констант связи $g_{\eta\Sigma^0\Sigma^0}$ и $g_{\eta\Lambda\Lambda}$. // Вестник московского университета. Серия 3. Физика. Астрономия, №4, с. 29-32 (2005).
- [8] В. С. Замиралов А. Озпинечи С. Б. Яковлев. Правила сумм в КХД для $g_{\eta\Lambda\Lambda}$ и $g_{\pi\Lambda\Sigma^0}$. // Ядерная физика, **69**, №3, 532-541 (2006)
- [9] T. M. Aliev, A. Özpineci, S. B. Yakovlev and V. S. Zamiralov. Meson-octet-baryon couplings using light cone QCD sum rules. // Phys. Rev. D **74**, 116001 (2006).

Подписано к печати 06.04.07

Тираж 80 Заказ 52

Отпечатано в отделе оперативной печати
физического факультета МГУ