На правах рукописи

Крутов Андрей Александрович

СПЕКТРЫ ЭНЕРГИИ ЛЕГКИХ МЮОННЫХ АТОМОВ В КВАЗИПОТЕНЦИАЛЬНОМ ПОДХОДЕ

01.04.16

 Φ изика атомного ядра и элементарных частиц

Автореферат диссертации на соискание ученой степени кандидата физико–математических наук Работа выполнена на кафедре общей и теоретической физики в ФГБОУ ВПО «Самарский государственный университет»

Научный руководитель

Мартыненко Алексей Петрович доктор физико-математических наук, доцент Самарский государственный университет

Официальные оппоненты

Арбузов Борис Андреевич

доктор физико-математических наук, профессор

ОТФВЭ НИИЯФ МГУ, г. Москва

Фаустов Рудольф Николаевич

доктор физико-математических наук, профессор

ВЦ РАН, г. Москва

Ведущая организация

Лаборатория теоретической физики им. Н.Н. Боголюбова

Объединенного института ядерных исследований

Защита диссертации состоится «____» ____ 2011 г. в _____ на заседании диссертационного совета по защите докторских и кандидатских диссертаций Д 501.001.77 при Московском государственном университете им. М.В. Ломоносова по адресу: 119992, г. Москва, Ленинские горы, д. 1, стр. 5 ("19 корпус НИИЯФ МГУ") ауд. 2–15.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке Научно-исследовательского института ядерной физики им. Д.В. Скобельцына МГУ им. М.В. Ломоносова.

Автореферат разослан «____»____

Ученый секретарь

диссертационного совета

Страхова С. И.

ОБЩАЯ ХАРАКТЕРИСТИКА РАБОТЫ

Диссертация посвящена исследованию тонкой и сверхтонкой структуры уровней энергии легких мюонных атомов. В рамках квазипотенциального метода проведен расчет тонкой структуры Р-уровней иона мюонного гелия $(\mu \, {}^4_2 He)^+$, сверхтонкой структуры основного состояния атомов мюонного гелия $(\mu \, e \, {}^4_2 He)$, $(\mu \, e \, {}^3_2 He)$, а также лэмбовского сдвига $(2P_{1/2} - 2S_{1/2})$ в атоме мюонного дейтерия (μd) .

Актуальность темы. Квантовая электродинамика (КЭД) является единственной последовательной моделью квантовой теории поля, дающей надежные количественные предсказания с высокой точностью. В силу этого свойства КЭД служит главным объектом для изучения и применимости принципов релятивистской квантовой теории и примером для построения других моделей - калибровочных теорий сильных, слабых и электромагнитных взаимодействий. Отсюда следует важность проверки самой квантовой электродинамики.

В настоящее время для проверки КЭД используется не только энергетический спектр атома водорода и аномальный магнитный момент электрона, но и структура энергетических уровней дейтерия, гелия, позитрония, мюония и других простейших атомов. В настоящее время расчеты квантовоэлектродинамических эффектов в подобных системах позволяют получать точные значения фундаментальных физических констант, таких как постоянная тонкой структуры *α*, постоянная Ридберга, масса электрона, зарядовый радиус протона и т.д. Высокий уровень точности теоретических и экспериментальных исследований спектров энергии простейших атомов делает возможным поиск новой физики за рамками Стандартной модели.

Наряду с электронными атомами, в настоящее время, ведется интенсивное изучение мюонных атомов (мюонный водород, мюонный дейтерий, ионы мюонного гелия и др.). Исследования проводятся в направлении мюонного катализа ядерного синтеза, изучения электромагнитной структуры ядра и проверки квантовой электродинамики. Мюонные атомы отличаются от обычных тем, что в них один электрон заменен на отрицательно заряженный мюон. Так как мюон примерно в 200 раз тяжелее электрона, то на энергетическую структуру существенное влияние оказывают такие эффекты, как поляризация вакуума, эффекты структуры ядра и эффекты отдачи. Необходимо отметить, что из спектроскопии мезоатомов можно получить бо-

3

лее точные значения зарядовых радиусов протона, гелиона, α-частицы и т.д., так как в них эффекты структуры ядра играют более важную роль, чем в обычных атомах.

С экспериментальной стороны, за последние несколько десятилетий был достигнут определенный прогресс в измерении спектров энергии легких атомов. В CERN в 1977 был проведен эксперимент с ионом мюонного гелия ($\mu \ ^4_2 He$)⁺ [7]. В нем наблюдались резонансные переходы с длинами волн 811.68(15) нм, 897.6(3) нм, которые соответствуют интервалам ($2P_{3/2} - 2S_{1/2}$) и ($2P_{1/2} - 2S_{1/2}$). В более поздних экспериментах обнаружить резонансный переход в области 811.4 нм $\leq \lambda \leq$ 812.0 нм не удалось [10]. Первое успешное измерение лэмбовского сдвига в мюонном водороде μp (49881.88(76) ГГц) [14] привело к новому значению для зарядового радиуса протона $r_p = 0.84184(36)(56)$ фм. Это значение на пять стандартных отклонений отличается от значения зарядового радиуса протона r_p , рекомендованного КОДАТА. Для объяснения этого расхождения проводится новый анализ ранее вычисленных вкладов, а также делаются попытки его объяснения с точки зрения других подходов, лежащих за рамками Стандартной модели.

В настоящее время в институте PSI (Paul Scherrer Institute, Швейцария) коллаборацией CREMA (Charge Radius Experiment with Muonic Atoms) проводятся эксперименты по измерению лэмбовского сдвига в атоме мюонного дейтерия. В 2011-2013 планируется исследование частот переходов (2S - 2P) в ионах мюонного гелия ($\mu {}_{2}^{4}He$)⁺, ($\mu {}_{2}^{3}He$)⁺. В результате будут получены значения зарядовых радиусов гелиона и α -частицы с точностью до 0.0005 фм.

Цель диссертационной работы.

Целью диссертации является изучение тонкой и сверхтонкой структуры энергетических уровней легких мюонных атомов. В рамках квазипотенциального метода в квантовой электродинамике в диссертации решаются следующие задачи:

1. Исследование тонкой структуры спектра $(2P_{3/2} - 2P_{1/2})$ иона мюонного гелия $(\mu \ _2^4 He)^+$. Вычисление поправок на однопетлевую и двухпетлевую поляризацию вакуума и структуру ядра порядка α^5 , α^6 .

2. Вычисление сверхтонкого расщепления основного состояния атома мюонного гелия ($\mu \ e \ {}^4_2 H e$). Учет эффектов однопетлевой поляризации вакуума, структуры ядра и электронных вершинных поправок порядка

 $\alpha^5, \ \alpha^5 M_e/M_\mu, \ \alpha^6.$

3. Расчет интервала сверхтонкой структуры основного состояния атома мюонного гелия ($\mu \ e \ {}^{3}_{2}He$). Вычисление вкладов однопетлевой поляризации вакуума, эффектов структуры ядра и электронных вершинных поправок в первом и втором порядках теории возмущений порядка α^{5} , $\alpha^{5}M_{e}/M_{\mu}$, α^{6} 4. Вычисление лэмбовского сдвига ($2P_{1/2} - 2S_{1/2}$) в атоме мюонного дейтерия ($\mu \ d$). Расчет релятивистских поправок и вкладов структуры ядра с эффектами однопетлевой и двухпетлевой поляризации вакуума порядка $\alpha(Z\alpha)^{4}$, $\alpha^{2}(Z\alpha)^{4}$. Вычисление вклада эффектов поляризации вакуума и эффектов структуры ядра порядка α^{5} , α^{6} в интервал тонкой структуры мюонного дейтерия.

На защиту выносятся следующие основные результаты:

1. В рамках квазипотенциального метода проведен расчет поправок порядка α^5 , α^6 к интервалу тонкой структуры ($2P_{3/2} - 2P_{1/2}$) иона мюонного гелия $(\mu_2^4 He)^+$, обусловленных эффектами двухпетлевой поляризации вакуума. Вычислены вклады структуры ядра в первом и втором порядках теории возмущений. Полученная величина тонкого расщепления $\Delta E = 146.181$ мэВ на порядок улучшает предыдущие вычисления [6].

2. Проведен расчет сверхтонкого расщепления основного состояния атома мюонного гелия ($\mu e_2^4 H e$). Вычислены поправки на однопетлевую поляризацию вакуума во втором порядке теории возмущений порядка $\alpha^5(M_e/M_{\mu})$. Учтены поправки на структуру ядра порядка α^6 . Проведен расчет электронных вершинных поправок в первом и втором порядках теории возмущений порядка α^5 . Итоговая величина сверхтонкого расщепления мюонного гелия $\Delta \nu = 4465.526$ МГц улучшает предыдущие результаты [11, 13].

3. Вычислен интервал сверхтонкой структуры основного состояния атома мюонного гелия ($\mu e_2^3 H e$). Проведен расчет поправок на поляризацию вакуума во втором порядке теории возмущений порядка $\alpha^5(M_e/M_{\mu})$. Учтены электронные вершинные поправки в первом и втором порядках теории возмущений порядка α^5 . Вычислены вклады структуры ядра в первом и втором порядках теории возмущений порядка α^4 и α^6 . Полученное значение сверхтонкого расщепления $\Delta \nu = 4416.648$ МГц улучшает предыдущие вычисления [12].

4. Проведен расчет лэмбовского сдвига $(2P_{1/2} - 2S_{1/2})$ в атоме мюонного

дейтерия μd . Учтены релятивистские поправки с эффектами однопетлевой и двухпетлевой поляризации вакуума порядка $\alpha(Z\alpha)^4$, $\alpha^2(Z\alpha)^4$. Вычислены вклады структуры ядра с эффектами двухпетлевой поляризации вакуума в первом и втором порядках теории возмущений порядка $\alpha(Z\alpha)^4$, $\alpha^2(Z\alpha)^4$ соответственно. Проведено вычисление эффектов двухпетлевой поляризации вакуума во втором порядке теории возмущений и эффектов структуры ядра в однофотонном взаимодействии в интервале тонкой структуры мюонного дейтерия. Полное значение лэмбовского сдвига $\Delta E = 202.4136$ мэВ улучшает предыдущий расчет [5] и является надежной оценкой для сравнения с экспериментальными результатами.

Научная новизна

При решении поставленных задач в диссертации были получены следующие новые результаты:

1. Получены интегральные представления для поправок к тонкой структуре $(2P_{3/2} - 2P_{1/2})$ иона мюонного гелия $({}^{4}_{2}He)^{+}$, обусловленных эффектами двухпетлевой поляризации вакуума и структуры ядра в первом и втором порядке теории возмущений. Проведен расчет численных значений поправок к интервалу тонкой структуры иона мюонного гелия $(\mu {}^{4}_{2}He)^{+}$ на двухпетлевую поляризацию вакуума и структуру ядра в первом и втором порядках теории возмущений порядка α^{5} , α^{6} с точностью 0.001 мэВ.

2. Получены аналитические выражения для поправок на однопетлевую поляризацию вакуума и структуру ядра во втором порядке теории возмущений к сверхтонкому расщеплению основного состояния атомов мюонного гелия $(\mu e_2^4 H e)$ и мюонного гелия $(\mu e_2^3 H e)$. Вычислены значения вкладов эффектов поляризации вакуума в интервал сверхтонкого расщепления основного состояния атомов $(\mu e_2^4 H e)$, $(\mu e_2^3 H e)$ во втором порядке теории возмущений порядка $\alpha^5 M_e/M_{\mu}$.

3. Получены численные значения вкладов эффектов структуры ядра во втором порядке теории возмущений в сверхтонкое расщепление основного состояния атома мюонного гелия ($\mu e_2^4 H e$) порядка α^6 . Вычислены вклады структуры ядра в первом и во втором порядках теории возмущений в сверхтонкое расщепление основного состояния атома ($\mu e_2^3 H e$) порядка α^4 и α^6 соответственно.

4. Проведено вычисление электронных вершинных поправок к сверхтонкому

интервалу в атомах мюонного гелия ($\mu e_2^4 H e$), ($\mu e_2^3 H e$) в первом и втором порядках теории возмущений. Получены соответствующие интегральные выражения и численные значения вкладов порядка α^5 . Показано, что при вычислении вклада электронных вершинных поправок в сверхтонкую структуру атомов ($\mu e_2^4 H e$), ($\mu e_2^3 H e$) необходимо использовать точные однопетлевые выражения для электромагнитных формфакторов электрона.

5. В рамках квазипотенциального подхода получены интегральные представления для поправок к лэмбовскому сдвигу (2P_{1/2} - 2S_{1/2}) в мюонном дейтерии на двухпетлевую поляризацию вакуума с эффектами структуры ядра во втором порядке теории возмущений. Вычислены соответствующие значения порядка α²(Zα)⁴.

6. Построены операторы взаимодействия частиц для релятивистских поправок и эффектов однопетлевой и двухпетлевой поляризации вакуума к лэмбовскому сдвигу в атоме мюонного дейтерия. Проведен численный расчет соответствующих вкладов порядка α(Zα)⁴, α²(Zα)⁴.

 Получены интегральные выражения для эффектов структуры ядра с двухпетлевой поляризацией вакуума в лэмбовском сдвиге в мюонном дейтерии в однофотонном взаимодействии. Проведен численный расчет соответствующих поправок порядка α²(Zα)⁴.

Практическая ценность работы.

 Полученные результаты могут быть использованы для уточнения величин зарядовых радиусов таких частиц, как протон, дейтрон, гелион и α-частица.
 Вычисленные частоты переходов можно использовать для сопоставления с экспериментальными данными с целью более точной проверки КЭД.

Апробация результатов. Основные результаты были представлены на следующих научных конференциях: Х Международные чтения по квантовой оптике (Самара, 2007); Сессия-конференция РАН "Физика фундаментальных взаимодействий" (Москва, 2007); Сессия-конференция РАН "Физика фундаментальных взаимодействий" (Протвино, 2008); Международная конференция по математической физике и ее приложениям (Самара, 2008); Всероссийское совещание по квантовой метрологии и фундаментальным физическим константам (Санкт-Петербург, 2008); XXIV Съезд по спектроскопии (Москва, Троицк, 2010); Вторая международная конференция по математической физике и ее приложениям (Самара, 2010); Третье всероссийское совещание "Прецизионная физика и фундаментальные физические константы" (СанктПетербург, 2010); XV Ломоносовская конференция по физике элементарных частиц (Москва, 2011); также результатыт докладывались и обсуждались на регулярных семинарах и конференциях в Самарском государственном университете.

Публикации. По теме диссертации опубликовано 9 работ, в том числе: в журналах из списка рекомендованных ВАК - 4, в сборниках трудов конференций - 4, в других изданиях - 1. Список публикаций приведен в конце автореферата.

Личный вклад автора. Личный вклад диссертанта в работы [1, 2, 4] является определяющим. В работе [3] диссертантом вычислялись поправки на поляризацию вакуума. Постановка задач и обсуждение результатов выполнялись совместно с соавторами.

Структура и объем диссертации. Диссертация состоит из введения, четырех глав, заключения, библиографии из 123 источника. Она содержит 14 рисунков и 5 таблиц. Общий объем диссертации составляет 130 листов.

СОДЕРЖАНИЕ РАБОТЫ

Введение. Во введении обосновывается актуальность исследуемой проблемы, сформулированы основные задачи диссертации.

Первая глава. Квазипотенциальный метод в квантовой электродинамике. Глава состоит из трех параграфов. В §1 кратко излагаются основы квазипотенциального метода в квантовой электродинамике [1] – [4]. В §2 изложены принципы построения кулоновской функции Грина. В §3 решена задача о расчете тонкой структуры иона мюонного гелия (⁴₂He)⁺.

В первом приближении взаимодействие частиц в ионе $\binom{4}{2}He^{+}$ описывается гамильтонианом Брейта. Искомый интервал $(2P_{3/2} - 2P_{1/2})$ для иона $\binom{4}{2}He^{+}$ можно записать в виде [8]:

$$\Delta E^{fs} = E(2P_{3/2}) - E(2P_{1/2}) = \frac{\mu^3 (Z\alpha)^4}{32m_1^2} \left[1 + \frac{2m_1}{m_2} + 2a_\mu \left(1 + \frac{m_1}{m_2} \right) \right] + (1) + \frac{5m_1 (Z\alpha)^6}{256} - \frac{m_1^2 (Z\alpha)^6}{64m_2} + \frac{\alpha (Z\alpha)^6 \mu^3}{32\pi m_1^2} \left[\ln \frac{\mu (Z\alpha)^2}{m_1} + \frac{1}{5} \right] + \alpha (Z\alpha)^4 A_{VP} + \alpha^2 (Z\alpha)^4 B_{VP} + A_{str} (Z\alpha)^6 \mu^2 r_\alpha^2$$

Это выражение содержит поправки на отдачу и релятивистские поправки [8, 19]. *А*_{VP}, *B*_{VP} - вклады поляризации вакуума в первом и втором порядках

теории возмущений, A_{str} - эффекты структуры ядра. В данном параграфе вычислены вклады A_{VP}, B_{VP}, A_{str} .

Эффекты поляризации вакуума ведут к модификации спинорбитального и кулоновского взаимодействий. Нами вычислены поправки на однопетлевую и двухпетлевую поляризацию вакуума в первом и втором порядках теории возмущений [15, 16].



Рис. 1: Эффекты однопетлевой и двухпетлевой поляризации вакуума во втором порядке теории возмущений. \tilde{G} - точная кулоновская функция Грина.

Эффекты двухпетлевой поляризации вакуума во втором порядке теории возмущений дают вклад порядка $\alpha^2 (Z\alpha)^4$ (см. Рис 1(a–e)) [17, 18].

Для того, чтобы учесть вклад эффектов структуры ядра, рассмотрим следующий потенциал:

$$\Delta V_{str}^{fs}(\mathbf{k}) = -\frac{\pi Z \alpha}{m_1^2} \frac{[\mathbf{k} \times \mathbf{p}] \boldsymbol{\sigma}_1}{\mathbf{k}^2} F_1(k^2) \left[1 + \frac{2m_1}{m_2} + 2a_\mu \left(1 + \frac{m_1}{m_2} \right) \right].$$
(2)

В (2) использовалась дипольная параметризация для дираковского формфактора F_1 . Вклады эффектов структуры ядра во втором порядке теории возмущений будут описываться матричными элементами $2\langle \Delta V^{fs} \cdot \tilde{G} \cdot \Delta V_{str}^C \rangle$ и $2\langle \Delta V^{fs} \cdot \tilde{G} \cdot \Delta V_{str}^{fs} \rangle$. Здесь $\Delta V^{fs}(r)$ - оператор спин-орбитального взаимодействия, а $\Delta V_{str}^C = \frac{Z\alpha}{2r} (\Lambda_{\alpha} r + 2) e^{-\Lambda_{\alpha} r}$. Полная величина тонкого расщепления $(2P_{3/2} - 2P_{1/2})$ равна $\Delta E = 146.181$ мэВ.

Вторая глава. Сверхтонкая структура мюонного гелия ${}^{4}_{2}He$. Глава состоит из шести параграфов. В §1 проводится краткий обзор существующих работ по данной тематике, методов расчета и их сравнение. Расчет сверхтонкой структуры основан на квазипотенциальном методе и теории возмущений, сформулированной для данной системы в [11, 13]. В рамках этого подхода вычислены поправки на поляризацию вакуума порядка $\alpha^{5}M_{e}/M_{\mu}$ и структуру ядра порядка α^{6} . Сверхтонкая структура основного состояния мюонного гелия ($\mu e_{2}^{4}He$) возникает в результате спин-спинового взаимодействия мюона и электрона, которое в однофотонном взаимодействии описывается выражением:

$$\Delta H^{hfs} = -\frac{8}{3}\pi \frac{\alpha}{m_e m_\mu} (\mathbf{s}_\mu \mathbf{s}_e) \delta(\mathbf{x}_\mu - \mathbf{x}_e).$$
(3)

Потенциалы, соответствующие поправкам на поляризацию вакуума и структуру ядра, учитываются в качестве дополнительных слагаемых к (3).

В §2 проводится аналитическое и численное вычисление поправок к сверхтонкой структуре, связанных с однопетлевой поляризацией вакуума. Новые поправки в сверхтонкое расщепление связаны с амплитудами (см.Рис. 1a,f). Вычисленные вклады имеют порядок $\alpha^5 M_e/M_{\mu}$.

В §3 анализируются эффекты структуры ядра (см. Рис. 2а). Эти поправки описываются зарядовым радиусом α -частицы. Данные эффекты дают вклад порядка α^6 .



Рис. 2: Эффекты структуры ядра и электронные вершинные поправки. Пунктирная линия обозначает кулоновский фотон. Волнистой линией обозначена сверхтонкая часть потенциала Брейта. \tilde{G} - это кулоновская функция Грина.

В §4 вычислены электронные вершинные поправки. В импульсном представлении соответствующий оператор сверхтонкой структуры имеет вид:

$$\Delta V_{vertex}^{hfs}(k^2) = -\frac{8\alpha^2}{3m_e m_\mu} (\mathbf{s}_e \mathbf{s}_\mu) [G_M^{(e)}(k^2) - 1].$$
(4)

Здесь $G_M^{(e)}$ - магнитный формфактор электрона. Переданный импульс в атоме ($\mu e_2^4 H e$) будет порядка массы электрона. Следовательно, для вычисления этих поправок, использование приближения $G_M^{(e)}(k^2) \approx G_M^{(e)}(0) = 1 + \kappa_e$ не будет корректным. В своих вычислениях мы используем известное однопетлевое выражение для электромагнитного формфактора электрона. В первом порядке теории возмущений получаем вклад порядка α^5 (см. Рис.2b).

Во втором порядке теории возмущений вычислены электронные вершинные поправки, связанные со сверхтонкой частью гамильтониана (см. Puc.2c), а также соответствующие поправки к кулоновскому взаимодействию (см. Puc. 2d). Данные вклады имеют порядок α^5 . В §5 рассмотрен расчет релятивистских поправок к сверхтонкому расщеплению основного состояния мюонного гелия на основе уравнения Дирака [9].

В §6 подводятся итоги вычислений. Полное значение сверхтонкого расщепления основного состояния атома мюонного гелия ($\mu e_2^4 H e$) равно $\Delta \nu = 4465.526$ МГц. Проводится сравнение полученного результата с результатами расчетов других авторов, а также оценивается погрешность проведенных вычислений.

Третья глава. Сверхтонкое расщепление основного состояния атома мюонного гелия ${}^{3}_{2}He$. Глава состоит из пяти параграфов. В §1 исследована сверхтонкая структура основного состояния атома ($\mu e_{2}^{3}He$) и вычислены основные вклады порядка α^{4} (энергия Ферми с поправками на отдачу). Ядром атома ($\mu e_{2}^{3}He$) является гелион, спин которого равен 1/2, поэтому сверхтонкая структура энергетических уровней этого атома обусловлена спин-спиновым взаимодействием всех трех частиц (см. Рис. 3). Мы вычисляем "малое" сверхтонкое расщепление, то есть расстояние между уровнями с F = 3/2 и F = 1/2.



Рис. 3: \vec{F} - полный спин атома, \vec{J} - спин электрона, $\vec{F_1}$ - спин подсистемы $(\mu \ _2^3 He)^+$. $\vec{F} = \vec{F_1} + \vec{J}$

Сверхтонкая часть гамильтониана имеет вид:

$$\delta H = -\frac{8\pi}{3} (\boldsymbol{\mu}_N \cdot \boldsymbol{\mu}_\mu) \delta(\mathbf{x}_\mu) - \frac{8\pi}{3} (\boldsymbol{\mu}_\mu \cdot \boldsymbol{\mu}_e) \delta(\mathbf{x}_\mu - \mathbf{x}_e) - \frac{8\pi}{3} (\boldsymbol{\mu}_e \cdot \boldsymbol{\mu}_N) \delta(\mathbf{x}_e), \quad (5)$$

где магнитные моменты электрона, мюона и гелиона равны

$$\boldsymbol{\mu}_e = -\frac{g_e e}{2m_e} \mathbf{s}_{\mathbf{e}}, \quad \boldsymbol{\mu}_\mu = -\frac{g_\mu e}{2m_\mu} \mathbf{s}_\mu, \quad \boldsymbol{\mu}_N = -\frac{g_N e}{2m_p} \mathbf{I}_{\mathbf{N}}$$

В §2 проведено вычисление однопетлевых поправок на поляризацию вакуума. Новые поправки определяются диаграммами (см. Рис.1a,f). Вычисленные вклады имеют порядок $\alpha^5 M_e/M_{\mu}$.

В §3 рассматриваются поправки на структуру ядра [20]. Распределение заряда и магнитного момента гелиона определяется электрическим и магнитным формфакторами G_E и G_M , для которых используются известные параметризации. В однофотонном взаимодействии поправка на структуру ядра определяется амплитудой на Рис. 4. Вычисленная поправка (Рис.4с) име-



Рис. 4: Вклад эффектов структуры ядра в однофотонном взаимодействии. Черной точкой обозначен вершинный оператор. Диаграмма (Рис.4b) соответствует точечному вкладу от δ-функции. Волнистая линия обозначает сверхтонкую часть потенциала Брейта.

ет порядок α^4 . Во втором порядке теории возмущений новые вклады (см. Рис.2а) имеют порядок α^6 .

В §4 проведен расчет электронных вершинных поправок. Вычислены вклады в первом и втором порядках теории возмущений порядка α^5 .

В §5 подводится итог вычислений, оценивается теоретическая погрешность расчетов. Полное значение интервала сверхтонкого расщепления основного состояния атома ($\mu e_2^3 H e$) равно $\Delta \nu = 4416.648$ МГц.

Четвертая глава. Лэмбовский сдвиг $(2P_{1/2} - 2S_{1/2})$ в атоме мюонного дейтерия. В §1 производится постановка задачи. При вычислении лэмбовского сдвига $(2P_{1/2} - 2S_{1/2})$ в атоме мюонного дейтерия используем квазипотенциальный метод, в котором основной вклад в оператор взаимодействия частиц дает гамильтониан Брейта.

В §2 вычислены поправки, связанные с эффектами однопетлевой, двухпетлевой и трехпетлевой поляризации вакуума [22, 23]. Основной вклад в лэмбовский сдвиг имеет порядок $\alpha(Z\alpha)^2$. Вычислены вклады мюонной поляризации вакуума.

В §3 проведено вычисление релятивистских поправок и эффектов однопетлевой и двухпетлевой поляризации вакуума порядка α(Zα)⁴, α²(Zα)⁴. Эффекты вакуумной поляризации приводят к изменению членов брейтовского гамильтониана. Однопетлевые поправки к потенциалу Брейта были получены в [15, 21]. Также в этом параграфе вычислены поправки на поляризацию вакуума во втором порядке теории возмущений. §4 посвящен вычислению вкладов, связанных со структурой ядра. В главном порядке эти эффекты описываются зарядовым радиусом дейтрона. Рассчитаны вклады амплитуд (см. Рис. 5). Новые вычисляемые поправки порядка $\alpha(Z\alpha)^4$, $\alpha^2(Z\alpha)^4$ соответствуют диаграммам (см. Рис.5с–f). Учитывается вклад поляризуемости ядра [24]



Рис. 5: Эффекты структуры ядра и поляризации вакуума в первом и втором порядках теории возмущений. Черной точкой обозначен вершинный оператор.

В §5 вычислены поправки на отдачу, собственную энергию мюона и эффекты поляризации вакуума. Вычисляются поправки до порядка $O(\alpha^6)$ включительно.

В §6 проведено вычисление тонкого расщепления $(2P_{3/2} - 2P_{1/2})$ в атоме мюонного дейтерия. Вычислены поправки на однопетлевую и двухпетлевую поляризацию вакуума в первом и втором порядке теории возмущений (см. Рис.1а–е). Учтен вклад эффектов структуры в первом порядке теории возмущений.

В §7 подводятся итоги вычислений и оценивается теоретическая погрешность. Полученный результат сравнивается с результатами предыдущих вычислений. Полное значение лэмбовского сдвига в мюонном дейтерии равно $\Delta E = 202.4136$ мэВ.

Заключение. В заключении сформулированы основные результаты, представленные в диссертации.

Диссертация поддержана Российским Фондом Фундаментальных Исследований (грант № 11–02–00019) и Федеральной целевой программой "Научные и педагогические кадры инновационной России"(грант № NK-20P/1)

ПУБЛИКАЦИИ

Основные результаты диссертации опубликованы в следующих работах:

- Крутов А.А., Мартыненко А.П. Сверхтонкая структура основного состояния атома мюонного гелия// Вестник СамГУ. – 2008. – № 8/1(67). – С.550–566.
- Krutov A.A, Martynenko A.P. Ground-state hyperfine structure of the muonic helium atom. // Physical Review A. - 2008. - V. 78. - P. 032513-1-032513-11.
- 3. Elekina E.N., Krutov A.A., Martynenko A.P. Fine structure of the muonic ⁴*He* ion. // Письма в ЭЧАЯ. – 2011. – Т.8. – №4(167). – С.554–563.
- Krutov A.A., Martynenko A.P. Hyperfine structure of the ground state muonic ³He atom. // The European Physical Journal D. – 2011. – V.62. – P.163–175.
- 5. Крутов А.А., Мартыненко А.П. Сверхтонкая структура основного состояния атома мюонного гелия. // Сборник тезисов Всероссийского совещания по Квантовой метрологии и фундаментальным физическим константам, 2008, Санкт-Петербург, Всероссийский Научно-Исследовательский Институт Метрологии, С. 33.
- Крутов А.А., Мартыненко А.П. Сверхтонкая структура атома мюонного гелия. // Сборник тезисов второй международной конференции "Математическая физика и ее приложения 2010, Самара, С. 189–191.
- Крутов А.А., Мартыненко А.П., Салеев А.В. Сверхтонкая структура основного состояния мюонного гелия. // Сборник тезисов XXIV Съезда по спектроскопии, 2010, Москва, Троицк, ФИАН, ИСАН, Т. 2, С. 431–432.
- Крутов А.А., Мартыненко А.П. Сверхтонкая структура основного состояния мюонного гелия. // Сборник тезисов третьего всероссийского совещания "Прецизионная физика и фундаментальные физические константы 2010, Санкт-Петербург, Физико-технический институт, С. 36.
- 9. Krutov A.A., Martynenko A.P. Lamb shift in muonic deuterium atom // arXiv:1107.3080v3 [hep-ph].

Литература

- Logunov A.A., Tavkhelidze A.N. Quasi-optical approach in quantum field theory // Nuovo Cimento. - 1963. - V.29. - P.380-399.
- [2] Логунов А.А., Саврин В.И., Тюрин Н.Е., Хрутсалев О.А. Одновременное уравнение для системы двух частиц в квантовой теории поля // ТМФ. – 1971. – Т.6. – С.157–165.
- [3] Garsevanishvili V.R., Matveev V.A., Slepchenko L.A., Tavkhelidze A.N. Quasipotential theory of high- energy hadron scattering // Phys. Rev. D. – 1971. – V.4. – P.849-861.
- [4] Фаустов Р.Н. Уровни энергии и электромагнитные свойства водородоподобных атомов // ЭЧАЯ. – 1972. – Т.3. – С.238–268.
- [5] Borie E. Lamb shift of muonic deuterium. // Phys. Rev. A. 2005. V.72. P.052511-1-052511-7
- [6] Borie E. and Rinker G.A. The energy levels of muonic atoms // Rev. Mod. Phys. - 1982. - V.54. - P.67-118.
- [7] Carboni G. et. al. Precise measurement of the $2S_{1/2} 2P_{3/2}$ splitting in the $(\mu^4 He)^+$ muonic ion // Nucl. Phys. A. 1977. V.278. P.381-386.
- [8] Eides M.I., Grotch H., Shelyuto V.A. Theory of light hydrogenlike atoms // Phys. Rep. - 2001. - V.342. - P.62-261.
- [9] Huang K.-N. ,Hughes V.W. Theoretical hyperfine structure of muonic helium // Phys.Rev. A. - 1979. - V.20. - P.706-717.
- [10] Hauser P. et. al. Search for the 2S-2P energy difference in muonic ⁴He ions // Phys. Rev. A. - 1992. - V.46. - P.2363-2377.
- [11] Lakdawala S.D., Mohr P.J. Hyperfine structure in muonic helium // Phys. Rev. A. - 1980. - V.22. - P.1572-1575.

- [12] Lakdawala S.D., Mohr P.J. Calculation of the muonic He³ hyperfine structure // Phys. Rev. A. - 1981. - V.24. - P.2224-2227.
- [13] Lakdawala S.D., Mohr P.J. Perturbation-theory calculation of hyperfine structure in muonic helium // Phys. Rev. A. - 1984. - V.29. - P.1047-1054.
- [14] Pohl R. and Antongnini A. et.al. The size of the proton // Nature. 2010. -V.466. - P.213-217.
- [15] Pachucki K. Theory of the Lamb shift in muonic hydrogen // Phys. Rev. A. 1996. – V.53. – P.2092–2100.
- [16] Martynenko A.P. Lamb shift in the muonic helium ion // Phys. Rev. A. 2007. – V.76. – P.012505-1–012505-11; 2S Hyperfine splitting of muonic hydrogen // Phys. Rev. A. – 2005. – V.71. – P.022506-1–022506-11.
- [17] Martynenko A.P. and Faustov R.N. Muonic hydrogen ground state hyperfine splitting // JETP. - 2004. - V.98. - P.39-52.
- [18] Martynenko A.P. Theory of muonic hydrogen muonic deuterium isotope shift // JETP. - 2005. - V.101. - P.1021-1036; Hyperfine Structure of the S Levels of the Muonic Helium Ion // JETP. - 2008. - V.106. - P.690-699.
- [19] Sapirstein J.R. and Yennie D.R., in Quantum Electrodynamics, edited by T. Kinoshita, (World Scientific, Singapore, 1990), p.560.
- [20] Chen M.-K. Hyperfine splitting for the ground-state muonic ${}^{3}He$ atomcorrections up to α^{2} // J. Phys. B. – 1993. – V.26. – P.2263–2272.
- [21] Jentschura U.D. Relativistic reduced-mass and recoil corrections to vacuum polarization in muonic hydrogen, muonic deuterium, and muonic helium ions // Phys. Rev. A. - 2011. - V.84. - P.012505-1-012505-6.
- [22] Karshenboim, S. G. et.al. Nonrelativistic contributions of order $\alpha^5 m_{\mu}c^2$ to the Lamb shift in muonic hydrogen and deuterium, and in the muonic helium ion // Phys. Rev. A. -2010. V.81. P.060501-1-060501-6.
- [23] Kinoshita T. and Nio M. Sixth-Order Vacuum-Polarization Contribution to the Lamb Shift of Muonic Hydrogen // Phys. Rev. Lett. - 1999. - V.82. -P.3240-3243.; Erratum: Sixth-Order Vacuum-Polarization Contribution to

the Lamb Shift of Muonic Hydrogen // Phys. Rev. Lett. – 2009. – V.103. – P.079901.

[24] Pachucki K. Nuclear Structure Corrections in Muonic Deuterium // Phys. Rev. Lett. - 2011. - V.106. - P.193007-1-193007-4. Подписано в печать 28 октября 2011г. Формат 60х84/16. Бумага офсетная. Печать оперативная. Объем 1 п.л. Тираж 100 экз. Заказ № ____ 443011, г. Самара, ул. Академика Павлова, 1. Отпечатано ООО: "Универс-групп"