

2-98-308

На правах рукописи  
УДК 539.12.01

П-335

ПИРОЖЕНКО  
Ирина Георгиевна

ЭНЕРГИЯ КАЗИМИРА  
В СТРУННЫХ И ПОЛЕВЫХ МОДЕЛЯХ

Специальность: 01.04.02 — теоретическая физика

Автореферат диссертации на соискание ученой степени  
кандидата физико-математических наук

Актуальность темы

Эффект Казимира привлекает внимание физиков уже в течение полувека. В настоящее время, говоря об этом эффекте, обычно имеют в виду круг физических явлений более широкий, чем предсказанное Казимиром в 1948 г. притяжение идеально проводящих пластин в вакууме. Под обобщенным эффектом Казимира понимают изменение вакуумной энергии (энергии нулевых колебаний) квантовополевой системы в результате наложения каких-либо внешних ограничений. Это может быть, например, ограничение объема квантования или отличие топологии рассматриваемого пространства от евклидовой.

Энергия нулевых колебаний квантовополевой системы, определяемая как вакуумное среднее оператора Гамильтона  $E_0 \equiv \langle 0|\hat{H}|0 \rangle$ , задается расходящейся полусуммой собственных частот. Тем не менее, можно показать, что при конечном изменении граничных условий изменение вакуумной энергии также конечно.

Первое приложение идеи вакуумных колебаний в физике элементарных частиц связано с классической моделью электрона. Казимир предложил рассматривать электрон как сферу с равномерно распределенными по ней отрицательными зарядами, электростатическое отталкивание которых уравнивается казимировой силой притяжения. Однако, в 1968 г. Т. Бойер показал, что сила Казимира стремится не сжать сферу, а, наоборот, расширить ее. После работы Бойера появилось много статей, в которых рассматривался эффект Казимира для квантовых полей с граничными условиями, заданными на поверхности сферы, параллелепипеда, двугранного угла, цилиндра и т.д. Исследовались случаи идеальных и полупрозрачных стенок, стенок с шероховатостями, нестационарные задачи, предполагающие перемещение гра-

Работа выполнена в Лаборатории теоретической физики им. Н.Н. Боголюбова Объединенного института ядерных исследований

Научные руководители:

доктор физико-математических наук В.В. НЕСТЕРЕНКО  
кандидат физико-математических наук А.Л. КОШКАРОВ

Официальные оппоненты:

доктор физико-математических наук В.М. ДУБОВИК  
кандидат физико-математических наук А.Ю. КАМЕНЩИК

Ведущая организация:

Научно-исследовательский институт физики  
Санкт-Петербургского государственного университета

Защита диссертации состоится “\_\_\_” \_\_\_\_\_ 1998 г. на заседании диссертационного совета K047.01.01 при Лаборатории теоретической физики им. Н.Н. Боголюбова Объединенного института ядерных исследований, г. Дубна Московской области.

Автореферат разослан “\_\_\_” \_\_\_\_\_ 1998 г.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке Объединенного института ядерных исследований.

Ученый секретарь

диссертационного совета

доктор физико-математических наук А.Е. ДОРОХОВ

Объединенный институт  
ядерных исследований  
БИБЛИОТЕКА

ниц. Эффект Казимира изучался и при отличной от нуля температуре. Несмотря на то, что в этой области исследований был получен целый ряд важных результатов, до сих пор не разработан универсальный метод расчета энергии Казимира (ЭК), применимый для произвольных граничных условий.

Величина и знак ЭК зависят от рассматриваемого поля и размерности пространства-времени. Кривизна пространства-времени или присутствие фонового поля также могут изменить спектр собственных частот и повлиять на ЭК.

Перечислим области теоретической физики, где исследование ЭК представляется особенно актуальным.

В квантовохромодинамической модели мешков, описывающей адроны, ЭК глюонных и кварковых полей внутри мешка должна учитываться при расчете адронных масс.

В космологии эффект Казимира существенен, когда топология рассматриваемой модели Вселенной отличается от топологии бесконечного евклидова пространства. При этом казимировский вклад в полный вакуумный тензор энергии-импульса квантованных полей, являясь источником гравитационного поля, в свою очередь оказывает влияние на метрику пространства-времени.

В полевых моделях типа Калуцы-Клейна учет эффекта Казимира необходим при рассмотрении механизма компактификации дополнительных пространственных измерений (размерной редукции).

В струнных теориях энергия Казимира тесно связана с критической размерностью пространства-времени и определяет квантовые поправки к линейно растущему потенциалу при струнном описании взаимодействия кварков в адронах.

При исследовании эффекта Казимира используются формализм функ-

ций Грина, метод тензора напряжения, формализм многократного рассеяния, техника дзета-функций, метод ядра, уравнения теплопроводности, помодовое суммирование с помощью контурного интегрирования. Слабым местом всех перечисленных подходов является процедура выделения и последующего устранения расходимостей. Отсутствие универсального математически строгого рецепта для этих целей и четко сформулированных физических нормировочных условий приводит к тому, что результаты, полученные разными путями, могут не совпадать. Поэтому актуальной задачей является разработка последовательной однозначной процедуры устранения расходимостей при расчете ЭК.

#### Цели работы:

- расчет межкваркового потенциала в струнных моделях (струна с массами на концах, жесткая струна, модифицированная жесткая струна),
- разработка последовательной однозначной процедуры устранения расходимостей при расчете ЭК, которая определяет межкварковый потенциал в струнных моделях,
- развитие техники расчета ЭК при конечной температуре,
- разработка последовательной процедуры устранения расходимостей при расчете вакуумной энергии для некоторых полевых моделей с граничными условиями, заданными на поверхности  $D$ -мерной сферы ( $D = 2, 3$ ),
- исследование роли эффекта Казимира в механизме солюминесценции.

## Научная новизна и практическая ценность

В диссертации удалось развить простой с математической точки зрения метод устранения расходимостей при расчете ЭК, который основан на контурном интегрировании в комплексной плоскости собственных частот рассматриваемой квантовополевой модели. Эффективность этого метода продемонстрирована при расчете межкваркового потенциала в струнных моделях (струна Намбу-Гото с точечными массами на концах, струна с жесткостью при нулевой и конечной температуре, модифицированная жесткая струна). В модели жесткой струны, модифицированной членом Гаусса-Бонне в действии, впервые рассчитана ЭК и межкварковый потенциал.

Метод помодового суммирования также хорошо работает при расчете ЭК в некоторых полевых моделях, позволяя простым путем воспроизвести уже известные результаты (ЭК идеально проводящей сферы, скалярного поля с граничными условиями Дирихле на сфере) и получить новые (ЭК скалярного поля с граничными условиями Неймана на сфере, диэлектрического шара без учета и с учетом дисперсии). Кроме того, использование данного метода дает возможность ответить на актуальный в последние годы вопрос о связи механизма сонолюминесценции с эффектом Казимира.

## Апробация работы

Результаты диссертации докладывались на семинарах в Лаборатории теоретической физики ОИЯИ, на международном семинаре „Суперсимметрия и квантовые симметрии” (Дубна, Россия, 22 – 26 июля 1997 г.), на международных конференциях „Методы симметрии в физике” (Дубна, Россия, 28 июля – 2 августа 1997 г.) и „Проблемы квантовой теории поля” (Дубна, Россия, 13 – 18 июля 1998 г.), а также на IV-м рабочем совещании „Квантовая теория поля с учетом внешних

условий” (Лейпциг, Германия, 14 – 18 сентября 1998 г.).

## Публикации

По результатам диссертации опубликовано шесть работ.

## Объем и структура диссертации

Диссертация состоит из введения, четырех глав, заключения и приложения. Список литературы содержит 103 наименования. Полный объем диссертации – 107 страниц машинописного текста, включая четыре таблицы и шесть рисунков.

## *Содержание работы*

Во введении дано определение обобщенного эффекта Казимира, сделан обзор его основных приложений, сформулированы цели диссертации и кратко изложено ее содержание.

Первая и вторая главы посвящены изучению роли ЭК в расчете межкваркового потенциала в некоторых струнных моделях. В первой главе исследован потенциал, генерируемый струной Намбу-Гото с точечными массами на концах.

В первом параграфе, который носит вводный характер, рассмотрен вариационный метод расчета статического потенциала, генерируемого струной Намбу-Гото с неподвижными концами (бесконечно тяжелые неподвижные кварки на концах струны). Межкварковый потенциал определяется стандартным образом через соответствующий функциональный интеграл, который вычислен в пределе  $D \rightarrow \infty$  ( $D$  – размерность пространства-времени).

Во втором параграфе исследуется потенциал, генерируемый струной, соединяющей кварки конечной массы. При вычислении функционального интеграла используется вариационный метод, который позволяет найти межкварковый потенциал в виде  $1/D$ -разложения. Получена система вариационных уравнений, определяющая стационарную

точку эффективного действия струны в пространстве вариационных параметров  $\sigma_i, \eta_i, (i = 0, 1)$ .

В третьем параграфе эта система исследуется численно методом итераций. Межкварковый потенциал, который определяется ЭК в данной струнной модели, найден в первом порядке  $1/D$ -разложения. Показано, что для любых масс кварков и практически при любых расстояниях между ними хорошо работает нулевое приближение: в выражении для ЭК струны с массами на концах можно положить  $\eta_0 = 1$  и  $\sigma_0 = 0$ . При этом потенциал определяется формулой

$$V(R) = M_0^2 R \sqrt{1 + \frac{2(D-2)}{M_0^2 R} E_C(m, R)},$$

где  $M_0^2$  – натяжение струны,  $R$  – ее длина,  $D$  – размерность пространства-времени,  $E_C(m, R)$  – ЭК. Анализ этой формулы показал, что массовые поправки дают существенный вклад в межкварковый потенциал.

**Вторая глава** посвящена разработке последовательной процедуры перенормировки при расчете струнного потенциала

В первом параграфе межкварковый потенциал в модели релятивистской струны с жесткостью получен в однопетлевом приближении

$$V(R) = M_0^2 R + (D-2)(E_C^{(1)} + E_C^{(2)}),$$

где  $E_C^{(1)}$  и  $E_C^{(2)}$  – ЭК, соответствующие двум модам колебаний жесткой струны. Для перенормировки этих энергий использован метод аналитического продолжения дзета-функций Римана  $\zeta(s) = \sum_{n=1}^{\infty} n^{-s}$  и Эпштейна-Гурвица  $\zeta_{EH}(s) = \sum_{n=1}^{\infty} (n^2 + a^2)^{-s}$ . Для энергий  $E_C^{(1)}$  и  $E_C^{(2)}$  он дает следующие результаты:

$$E_C^{(1)} = -\frac{\pi}{24R}, \quad E_C^{(2)} = -\frac{M_0}{2\pi\sqrt{\alpha}} \sum_{n=1}^{\infty} n^{-1} K_1\left(\frac{2nM_0R}{\sqrt{\alpha}}\right).$$

Чтобы обосновать применение формального метода  $\zeta$ -функции в данной задаче, во втором параграфе межкварковый потенциал, генери-

руемый жесткой струной, рассчитан с использованием стандартного рецепта перенормировок с регуляризацией и вычитанием. При этом расходящиеся полусуммы собственных частот, определяющие  $E_C^{(1)}$  и  $E_C^{(2)}$ , представлены в виде контурных интегралов, а радиус контура интегрирования в комплексной плоскости частот служит параметром регуляризации. Исходная модель содержит два физических параметра: натяжение струны  $M_0^2$  и безразмерную константу  $\alpha$ , характеризующую жесткость струны. Показано, что в однопетлевом приближении перенормируется только натяжение струны  $M_0^2$ .

В параграфе 3 с помощью спектральных представлений для ЭК струны, которые естественно возникают в рамках развиваемого подхода, найдена свободная и внутренняя энергия жесткой струны при конечной температуре.

В параграфе 4 рассмотрена модификация модели жесткой струны путем введения топологического члена в ее действие. Получены линеаризованные уравнения движения, граничные условия и найдено частотное уравнение, определяющее спектр возбуждений струны. В этой задаче впервые рассчитана ЭК и межкварковый потенциал. Показано, что вклад топологического члена в струнный потенциал может быть существенным на расстояниях меньших или порядка размеров адрона.

**В главе 3** рассмотрена ЭК в полевых моделях с граничными условиями, заданными на сфере.

В первом параграфе развит простой метод устранения расходимостей при расчете вакуумной энергии для таких полевых моделей. Метод базируется на контурном интегрировании в комплексной плоскости собственных частот. Эффективность метода продемонстрирована расчетом ЭК для идеально проводящей сферы в трехмерном пространстве ( $D = 3 + 1$ ). В предлагаемом подходе не требуется вводить феномено-

логические обрезающие функции и удается обойтись практически без сложных численных расчетов.

В параграфе 2 получена ЭК скалярного безмассового поля, подчиняющегося граничным условиям Дирихле и Неймана на сфере. Устранение расходимостей в данной задаче интерпретируется как перенормировка не только энергии нулевых колебаний, но и радиуса сферы.

В третьем параграфе исследована энергия вакуумных колебаний электромагнитного поля в  $2+1$ -мерном пространстве-времени для граничных условиях, заданных на окружности. ЭК представлена как сумма конечной и расходящейся частей. Расходящийся вклад задается рядом  $\sum_{n=1}^{\infty} n^{-1}$ . Обсуждается связь этой задачи с расчетом ЭК идеально проводящего цилиндра.

В главе 4 исследуется роль эффекта Казимира в механизме сонолюминесценции.

В параграфе 1 методом помодового суммирования с использованием контурного интегрирования рассчитана энергия Казимира материального шара, помещенного в бесконечную среду. Предполагается, что диэлектрическая и магнитная проницаемости шара и окружающей среды связаны условием  $\varepsilon_1 \mu_1 = \varepsilon_2 \mu_2$ .

В параграфе 2 рассмотрен случай немагнитного слабо поляризуемого шара  $(\varepsilon_1 - \varepsilon_2)^2 / (\varepsilon_1 + \varepsilon_2)^2 \ll 1$ . Найдено, что ЭК в этом случае положительна и увеличивается с уменьшением радиуса шара. Такой результат полностью исключает возможность того, что эффект Казимира лежит в основе сонолюминесценции.

В параграфе 3 показано, что учет дисперсии в данной задаче не приводит к существенному изменению величины ЭК и ее знака. Этот эффект дает только дополнительный положительный множитель  $f(a\omega_0)$  в конечном выражении (здесь  $\omega_0$  – плазменная частота,  $a$  – радиус шара,

$$0 < f(a\omega_0) < 1).$$

**В заключении** сформулированы основные результаты диссертации.

**В приложении А** исследован контурный интеграл, определяющий ЭК жесткой струны.

*На защиту выдвигаются следующие результаты*

1. Исследовано влияние массовых поправок на межкварковый потенциал, генерируемый струной Намбу–Гото. Численно показано, что при расчете струнного потенциала вариационным методом для любых масс кварков и практически при любых расстояниях между ними хорошо работает нулевое приближение: в выражении для ЭК струны с массами на концах можно положить  $\eta_0 = 1$  и  $\sigma_0 = 0$ .
2. Разработана последовательная однозначная процедура устранения расходимостей при расчете ЭК жесткой струны путем перенормировки параметров теории. Показано, что в однопетлевом приближении перенормируется только натяжение струны.
3. Дано обоснование формального метода  $\zeta$ -функций в этой задаче.
4. Найдена свободная и внутренняя энергия жесткой струны при конечной температуре.
5. В модели жесткой струны, модифицированной членом Гаусса-Бонне в действии, получены линеаризованные уравнения движения, граничные условия и найдено частотное уравнение, определяющее спектр собственных возбуждений. В этой задаче впервые рассчитана ЭК и межкварковый потенциал. Показана важная роль топологического члена при расчете струнного потенциала.

6. Для полевых моделей с граничными условиями, заданными на сфере, развит метод устранения расходимостей в ЭК, базирующийся на контурном интегрировании в комплексной плоскости собственных частот рассматриваемой квантовополевой системы. Эффективность метода продемонстрирована расчетом ЭК для идеально проводящей сферы ( $D = 3 + 1$ ) и для безмассового скалярного поля, подчиняющегося граничным условиям Дирихле и Неймана на сфере. Устранение расходимостей интерпретируется при этом как перенормировка не только энергии нулевых колебаний, но и радиуса сферы.
7. Исследована энергия вакуумных электромагнитных колебаний в  $2 + 1$ -мерном пространстве-времени при граничных условиях заданных на окружности. В этом случае ЭК представима как сумма конечной и расходящейся частей. Расходящийся вклад задается рядом  $\sum_{n=1}^{\infty} n^{-1}$ . Невозможность полного устранения расходимостей в данной задаче связана с тем, что в точке  $s = 1$  дзета-функция Римана имеет особенность (простой полюс).
8. Рассчитана ЭК материального шара при условии, что диэлектрическая и магнитная проницаемости шара и окружающей его бесконечной среды связаны условием  $\epsilon_1 \mu_1 = \epsilon_2 \mu_2$ . В случае немагнитного слабо поляризуемого шара  $(\epsilon_1 - \epsilon_2)^2 / (\epsilon_1 + \epsilon_2)^2 \ll 1$  ЭК определяется формулой  $E \simeq 3(\sqrt{\epsilon_1} - \sqrt{\epsilon_2})^2 / (256a)$ , где  $a$  - радиус шара.
9. Найдена ЭК материального шара с учетом дисперсии диэлектрической проницаемости.
10. С помощью численных оценок показано, что эффект Казимира не может быть использован для объяснения механизма сонолю-

минесценции.

По теме диссертации опубликованы следующие работы:

1. V.V. Nesterenko and I.G. Pirozhenko, *On the calculation of the interquark potential generated by a string with massive ends*, Phys. Rev. **D55**, 6603 (1997).
2. V.V. Nesterenko and I.G. Pirozhenko, *Justification of the zeta function renormalization in rigid string model*, J. Math. Phys., **38**, 6265 (1997).
3. V.V. Nesterenko and I.G. Pirozhenko, *Simple method for calculating the Casimir energy for a sphere*, Phys. Rev. **D57**, 1284 (1998).
4. V.V. Nesterenko and I.G. Pirozhenko, *Is the Casimir effect relevant to sonoluminescence?*, Pis'ma v ZhETF, **67**, 420 (1998).
5. I. Brevik, V.V. Nesterenko, and I.G. Pirozhenko, *Direct mode summation for the Casimir energy of a solid ball*, JINR Preprint E2-97-307, Dubna (1997), hep-th/9710101, to be published in J. Phys. A: Math. Gen.
6. V.V. Nesterenko and I.G. Pirozhenko, *Open rigid string with Gauss-Bonnet term in action*, JINR Preprint E2-98-171, Dubna (1998), hep-th/9806209, to be published in Mod. Phys. Lett. A.

Рукопись поступила в издательский отдел  
29 октября 1998 года.