

# Исследование краевых задач для сингулярно-возмущенного уравнения высокого порядка<sup>1</sup>

И.В. Амирханов, Е.П. Жидков, Н.Р. Саркар, И. Сархатов, З.А. Шарипов  
*Лаборатория информационных технологий, ОИЯИ*

Одной из актуальных задач теории элементарных частиц является построение модели для единообразного описания спектра и формфакторов взаимодействия легких и тяжелых мезонов, так называемых кваркониев, рассматриваемых как связанные состояния кварка и антикварка. Тяжелые кварконии в некотором приближении успешно описываются нерелятивистской квантовой механикой — решение уравнения Шредингера на собственные значения [1]. При описании легких мезонов возникает необходимость учета релятивистских эффектов.

Релятивистское обобщение потенциальной модели кваркония приводит к решению спектральной задачи для уравнения Бете-Солпитера и для различных вариантов квазипотенциальных уравнений [2, 3].

В работе [4] проведено исследование уравнения

$$[E_\epsilon - H_\epsilon - V(r)] \psi(r) = 0, \quad (1)$$

$$E_\epsilon = \frac{2}{\epsilon^2} \left[ \sqrt{1 + \epsilon^2 q^2} - 1 \right] = \frac{2q^2}{\sqrt{1 + \epsilon^2 q^2} + 1}, H_\epsilon = \frac{2}{\epsilon^2} \left[ \operatorname{ch} \left( i\epsilon \frac{d}{dr} \right) - 1 \right], \quad (2)$$

где  $\epsilon$  — малый параметр. При  $\epsilon \rightarrow 0$  это уравнение переходит в уравнение Шредингера.

Разлагая оператор  $\operatorname{ch} \left( i\epsilon \frac{d}{dr} \right)$  в ряд, можно получить следующее дифференциальное уравнение бесконечного порядка:

$$\left[ E_\epsilon + \left( \frac{d^2}{dr^2} - \frac{2\epsilon^2}{4!} \frac{d^4}{dr^4} + \frac{2\epsilon^4}{6!} \frac{d^6}{dr^6} - \dots \right) - V(r) \right] \psi(r) = 0. \quad (3)$$

Если в уравнении (3) отбросить члены высших порядков, то в результате мы получим обыкновенное дифференциальное уравнение конечного порядка:

$$\left[ E_\epsilon + \left( \frac{d^2}{dr^2} - \frac{2\epsilon^2}{4!} \frac{d^4}{dr^4} + \frac{2\epsilon^4}{6!} \frac{d^6}{dr^6} - \dots + \frac{2(-1)^{m-1} \epsilon^{2(m-1)}}{(2m)!} \frac{d^{2m}}{dr^{2m}} \right) - V(r) \right] \psi(r) = 0, \quad (4)$$

где  $2m$  — порядок уравнений ( $m = 2, 3, 4, \dots, M$ ).

Одной из важных особенностей уравнений (3) и (4) является наличие малого параметра при старших производных, то есть это сингулярно-возмущенные дифференциальные уравнения. Особую актуальность приобретают методы поиска таких решений  $\{\psi_n, \lambda_n\}$  сингулярно-возмущенных краевых задач, которые сохраняют свои свойства, как для дифференциальных уравнений конечного порядка, так и для дифференциальных уравнений бесконечного порядка, если решение поставленной задачи существует.

<sup>1</sup>Работа поддержана РФФИ, гранты № 04-01-00490, № 03-01-00290.

Для дифференциальных уравнений высокого порядка  $2m$  ( $m = 1, 2, 3, \dots$ ) необходимо поставить  $2m$  краевых условий. Так как эти условия для уравнений (3) и (4), как правило, ставятся в двух точках  $r = 0$  и  $r = r_0$  (или  $r \rightarrow \infty$ ), то количество возможных краевых задач  $\{\psi_n, \lambda_n\}_{2m}$  с увеличением порядка уравнения  $2m$  сильно растет. Поэтому в дальнейшем будем исследовать краевые задачи, решения которых при  $\epsilon \rightarrow 0$  переходят в решение уравнения 2-го порядка (уравнения Шредингера), т.е.

$$\{\psi_n, \lambda_n\}_{2m} \xrightarrow{\epsilon \rightarrow 0} \{\psi_n, \lambda_n\}_2 \quad (5)$$

для любого фиксированного  $n$ . Тогда разность собственных значений  $\Delta = |\lambda_{n,2m} - \lambda_{n,2}|$  можно интерпретировать как поправки (релятивистские поправки) к решению уравнения Шредингера.

Кроме того, важно исследовать поведение решений краевых задач  $\{\psi_n, \lambda_n\}_{2m}$  при фиксированном значении  $\epsilon$ , но при возрастании порядка уравнений  $2m$ .

В работе аналитически и численно найдены решения различных краевых задач для уравнения высокого порядка с малым параметром при старших производных.

1. Найдены точные решения  $\{\psi_n, \lambda_n\}$  краевой задачи с граничными условиями  $\psi(0) = 0, \psi''(0) = 0, \dots, \psi(r_0) = 0, \psi''(r_0) = 0, \dots$  (а так же с граничными условиями  $\psi(0) = 0, \psi''(0) = 0, \dots, \psi'(r_0) = 0, \psi'''(r_0) = 0, \dots$ ) для уравнений 4-го, 6-го,  $\dots$  бесконечного порядков. Для любого фиксированного значения  $n$  при  $\epsilon \rightarrow 0$  эти решения переходят в решение уравнения Шредингера.

2. Для уравнения 4-го порядка с граничными условиями  $\psi(0) = 0, \psi'(0) = 0, \psi(r_0) = 0, \psi'(r_0) = 0$  численно найдено несколько решений (собственные значения и собственные функции) для различных значений  $\epsilon$ . Доказано, что это уравнение с граничными условиями  $\psi(0) = 0, \psi'(0) = 0, \psi''(0) = 0, \psi(r_0)$  не имеет нетривиального решения.

3. Для уравнения 6-го порядка с граничными условиями  $\psi(0) = 0, \psi'(0) = 0, \psi''(0) = 0, \psi(r_0) = 0, \psi'(r_0) = 0, \psi''(r_0) = 0$  численно найдено несколько решений для различных значений  $\epsilon$ . В отличие от уравнения 4-го порядка это уравнение с граничными условиями  $\psi(0) = 0, \psi'(0) = 0, \psi''(0) = 0, \psi'''(0) = 0, \psi^{IV}(0) = 0, \psi(r_0) = 0$  имеют нетривиальные решения, которые найдены численно.

4. Найденные решения с различными узлами ортогональны между собой.

## Список литературы

- [1] А.А. Быков, И.М. Дремин, А.В. Леонидов, УФН, **143** (1984), 3.
- [2] А.А. Logunov, А.Н. Tavkhelidze, Nuovo Cimento. **29** (1963), 380.
- [3] В.Г. Кадышевский, Р.М. Мир-Касымов, Н.Б. Скачков, ЭЧАЯ, **2**, № 3 (1972), 637.
- [4] И.В. Амирханов, Е.П. Жидков, Н.Р. Саркар, И. Сархадов, З.А. Шарипов, Вестник РУДН, Серия: Прикладная и компьютерная математика, **Т.4**, № 1, 2005.