

# Потенциал в модели "тяжелого" кваркония

Завидов Евгений Алексеевич

Научный руководитель д.ф.-м.н. Слабоспицкий С.Р.

Национальный исследовательский ядерный университет «МИФИ»

Отчет о научно-исследовательской работе  
28 мая 2024 г.

# Содержание

- 1 Введение
- 2 Кулоновский потенциал
- 3 Потенциал Корнелла
- 4 Заключение

# Введение

Кварконий - мезон, состоящий из пары кварк-антикварк одного "аромата".

Пример:  $J/\psi$ -мезон,  $\Upsilon$ -мезон

## Описание масс с помощью модельного потенциала

- За счет нерелятивистского движения тяжелых кварков в состояниях кваркония, его спектр масс может быть найден при помощи радиального уравнения Шредингера с модельными потенциалами взаимодействия кварков.
- В данной работе рассматриваются потенциалы

$$V(r) = -\frac{a_1}{r} \quad (1)$$

и

$$V(r) = -\frac{a_2}{r} + b_2 r \quad (2)$$

## Постановка задачи

С учетом (1) уравнение Шредингера выглядит следующим образом

$$-\frac{1}{2\mu} \frac{d^2 u}{dr^2} + \left( \frac{l(l+1)}{2\mu r^2} - \frac{a_1}{r} \right) u(r) = Eu(r) \quad (3)$$

Вводим безразмерный параметр длины  $\rho = r\mu$

## Решение задачи для кулоновского потенциала

Теперь уравнение Шредингера представляется в форме

$$\frac{d^2 u}{d\rho^2} + \left( -\frac{l(l+1)}{\rho^2} + \frac{2a_1}{r} + \epsilon \right) u = 0 \quad (4)$$

$$\epsilon = \frac{2E}{\mu}$$

Численное решение профитировано по известному спектру масс, параметр  $a_1 = -11.605$  и  $\chi^2 = 0.5667$ .

# Полученные функции распределения вероятности для $n=1,2,3$

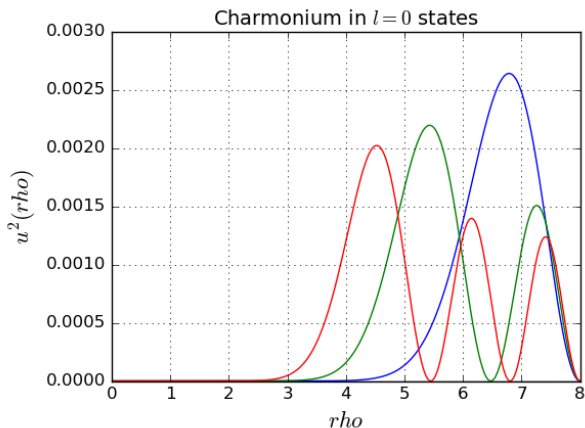


Рис.:  $|u(\rho)|^2$  для  $l=0$  в кулоновском потенциале

# Полученные функции распределения вероятности для $n=1,2,3$

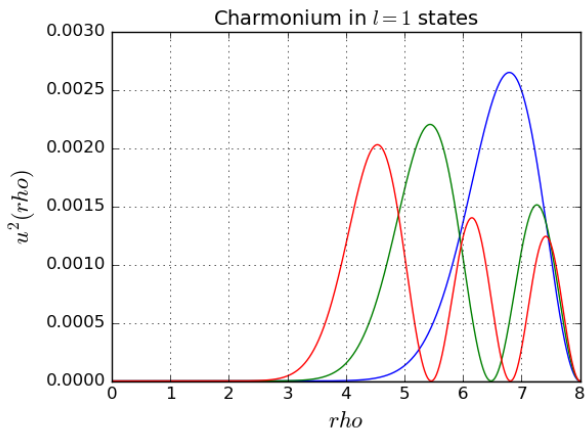


Рис.:  $|u(\rho)|^2$  для  $l=1$  в кулоновском потенциале



## Постановка задачи

С учетом (2) уравнение Шредингера принимает вид

$$-\frac{1}{2\mu} \frac{d^2 u}{dr^2} + \left( \frac{l(l+1)}{2\mu r^2} - \frac{a_2}{r} + b_2 r \right) u(r) = Eu(r) \quad (5)$$

Вводя безразмерные параметры

$$\rho = (b\mu)^{\frac{1}{3}} r$$

$$\lambda = \frac{a\mu^{\frac{2}{3}}}{b^{\frac{1}{3}}}$$

$$\epsilon = \frac{2E\mu^{\frac{1}{3}}}{b^{\frac{2}{3}}}$$

## Решение задачи с потенциалом Корнелла

Уравнение (5) переписывается в форме

$$-\frac{d^2 u}{d\rho^2} + \left( \frac{l(l+1)}{\rho^2} - \frac{2\lambda}{r} + 2\rho \right) u = \epsilon u \quad (6)$$

Численное решение профитировано по известному спектру масс, параметры  $a = 0.2$ ,  $b = 0.17 \text{ GeV}^2$ ,  $\chi^2 = 0.1254$

# Полученные функции распределения вероятности для $n=1,2,3$

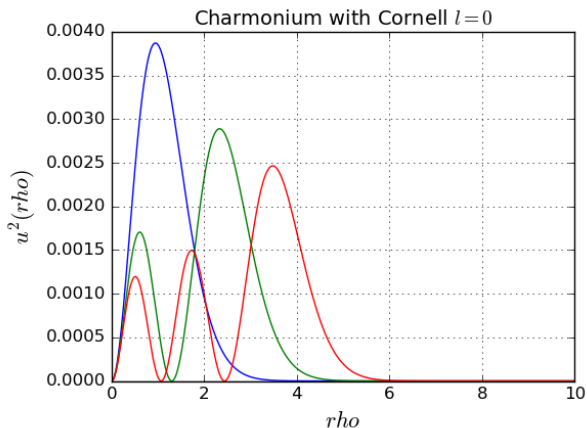


Рис.:  $|u(\rho)|^2$  для  $l=0$  в потенциале Корнелла

# Полученные функции распределения вероятности для $n=1,2,3$

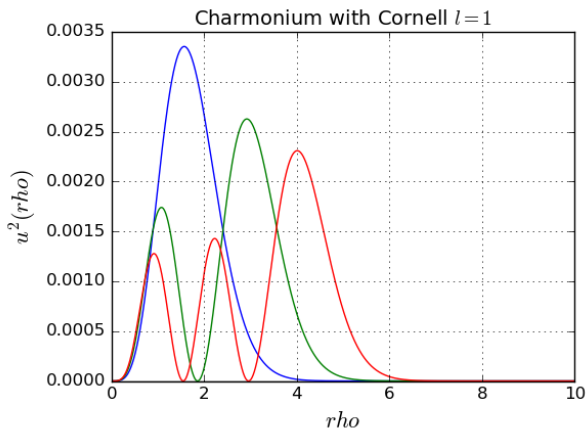


Рис.:  $|u(\rho)|^2$  для  $l=1$  в потенциале Корнелла

# Результаты

Таблица: Значения масс состояний чармония

	$\psi^{1S}$	$\psi^{2S}$	$\psi^{3S}$	$\psi^{1P}$	$\psi^{2P}$	$\psi^{3P}$
Exp	3097	3686	4040	3556	3927	4310
Corn	3097	3626	4046	3430	3874	4256

## Дальнейшая работа

В данной работе не учитывались вклады от спин-спинового и спин-орбитального взаимодействий, поэтому дальше планируется скорректировать результаты с учетом вышеназванных поправочных членов.