

**РЕШЕНИЕ ПАРЦИАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ ЛОГУНОВА – ТАВХЕЛИДЗЕ  
ДЛЯ ДВУХ ЧАСТИЦ РАЗНОЙ МАССЫ  
С ДВУМЕРНЫМ СЕПАРАБЕЛЬНЫМ ПОТЕНЦИАЛОМ**

*В работе получено решение парциального уравнения Логунова – Тавхелидзе для двух скалярных частиц разной массы в случае двумерного потенциала, имеющего вид «δ-окружности». Построены графики условий квантования энергии и волновых функций двухчастичной системы для различных значений параметров константы связи и координаты, при которой дельта-функция отлична от нуля. Показано, что для потенциала «δ-окружность» существует только одно связанное состояние.*

В данной работе рассмотрено решение уравнения Логунова – Тавхелидзе для двух скалярных частиц разной массы  $m_1$  и  $m_2$  в двумерном импульсном представлении

$$(M - \sqrt{m_1^2 + p^2} - \sqrt{m_2^2 + p^2}) \psi(\mathbf{p}) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int V(\mathbf{p}, \mathbf{k}) \psi(\mathbf{k}) d\mathbf{k}^2, \quad p = |\mathbf{p}|, \quad (1)$$

где  $\mathbf{p}$  – относительный импульс в системе центра масс,  $M$  – энергия двухчастичной системы,  $\psi(\mathbf{p})$  – волновая функция,  $V(\mathbf{p}, \mathbf{k})$  – релятивистский потенциал.

В полярных координатах представим искомую волновую функцию  $\psi(\mathbf{p})$  и потенциал  $V(\mathbf{p}, \mathbf{k})$  в форме [1, с. 1248]

$$\psi(\mathbf{p}) = \frac{1}{\sqrt{p}} \sum_{\mu=-\infty}^{\infty} \psi_{\mu}(p) \exp(i\mu\varphi), \quad V(\mathbf{p}, \mathbf{k}) = \sum_{\mu=-\infty}^{\infty} V_{\mu}(p, k) \exp(i\mu\gamma), \quad (2)$$

где  $\psi_{\mu}(p)$  – парциальная волновая функция,  $V_{\mu}(p, k)$  – парциальный потенциал,  $\varphi$  – угол в полярной системе координат,  $\gamma$  – угол между векторами  $\mathbf{p}$  и  $\mathbf{k}$ . Подстановка рядов (2) в (1) приводит к интегральному уравнению для парциальной волновой функции

$$(M - \sqrt{m_1^2 + p^2} - \sqrt{m_2^2 + p^2}) \psi_{\mu}(p) = \frac{\sqrt{p}}{2\pi} \int_0^{\infty} \sqrt{k} V_{\mu}(p, k) \psi_{\mu}(k) dk. \quad (3)$$

Парциальный потенциал в импульсном представлении связан с двумерным радиально-симметричным потенциалом в координатном представлении  $V(\rho)$  следующим интегральным соотношением [2, с. 379]:

$$V_{\mu}(p, k) = 2\pi \int_0^{\infty} \rho J_{\mu}(p\rho) V(\rho) J_{\mu}(k\rho) d\rho, \quad (4)$$

где  $J_\mu(\rho)$  – функция Бесселя [3, с. 644]. В данной работе мы рассматриваем потенциал, который в координатном представлении имеет вид

$$V(\rho) = -\lambda\delta(\rho - a), \quad (5)$$

где  $\lambda > 0$  – константа связи,  $\delta(\rho - a)$  – дельта-функция, отличная от нуля при  $\rho = a$ . Подставляя (5) в (4), получим парциальный потенциал в импульсном представлении:

$$V_\mu(p, k) = -2\pi a \lambda J_\mu(pa) J_\mu(ka), \quad (6)$$

который является сепарабельным. Далее мы будем обсуждать случай  $\mu = 0$ . Подстановка (6) в (3) при  $\mu = 0$  позволяет преобразовать интегральное уравнение к выражению:

$$\psi_0(p) = C \lambda a \sqrt{p} \frac{J_0(pa)}{\sqrt{m_1^2 + p^2} + \sqrt{m_2^2 + p^2} - M}, \quad (7)$$

в котором введено обозначение

$$C = \int_0^\infty \sqrt{k} J_0(ka) \psi_0(k) dk. \quad (8)$$

Умножим (7) на выражение  $\sqrt{p} J_0(pa)$  и проинтегрируем его на полубесконечном интервале  $p \in [0, \infty)$ . В результате получим равенство

$$1 = \lambda a \int_0^\infty p \frac{J_0^2(pa)}{\sqrt{m_1^2 + p^2} + \sqrt{m_2^2 + p^2} - M} dp, \quad (9)$$

которое, является условием квантования энергии двухчастичной системы.

На рисунке 1 (а) приведена зависимость волновых функций от переменной  $p$  при различных значениях параметров  $a$ ,  $\lambda$ . Отметим, что с ростом параметра  $a$  максимумы и минимумы волновых функций смещаются влево вдоль оси  $op$ . Для нормировки волновых функций мы использовали нерелятивистское выражение

$$\int_0^\infty \psi_0^2(p) dp = 1. \quad (10)$$

На рисунке 1 (б) приведены графики зависимости энергий связанных состояний от величины  $\lambda$  для трех различных значений параметра  $a$ . В ходе выполнения вычислений мы полагали, что  $m_1 = 1$  и  $m_2 = 2$ .

На рисунке 1 (б) видно, что для двумерного дельта-потенциала существует только одно связанное состояния системы.

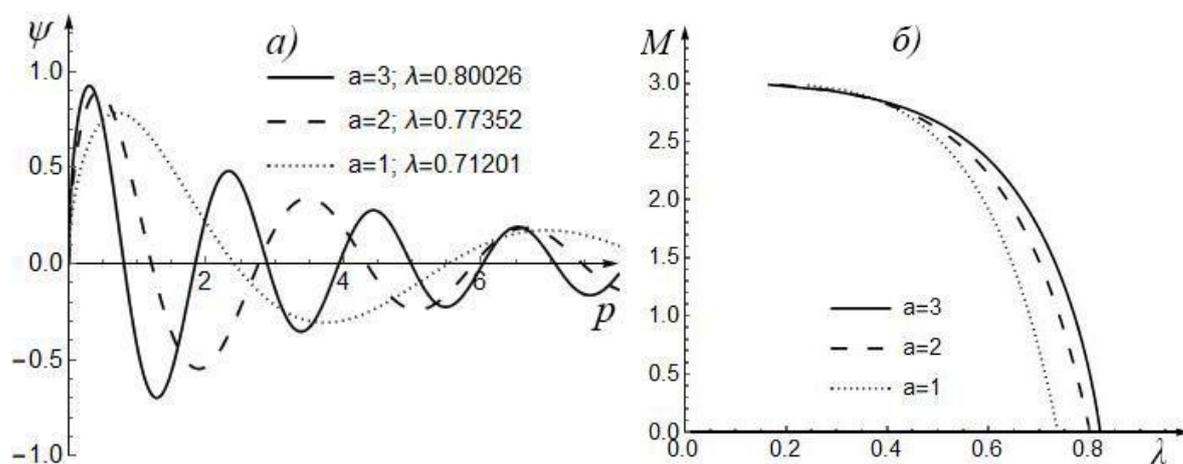


Рисунок 1 – а) – зависимость волновых функций от переменной  $p$ , б) – зависимости энергий связанных состояний от величины  $\lambda$

### Литература

1 Ктиторов, С. А., Электронные состояния в однослойном графене с короткодействующими дефектами. Сепарабельный в импульсном представлении потенциал / С. А. Ктиторов, Ю. И. Кузьмин, Н. Е. Фирсова // Физика и техника полупроводников. – 2011. – Т. 45. – Вып. 9. – С. 1246–1251.

2 Ктиторов, С. А., Рассеяние электронов в монослойном графене: модель кольцеобразной ямы / С. А. Ктиторов., Н. Е. Фирсова // Физика твердого тела. – 2011. – Т. 53. – Вып. 2. – С. 384–388.

3 Arfken, G. Mathematical methods for physicists / G. Arfken, H. Weber, F. Harris – 7-th ed. – San Diego : Academic Press, 2012. – 1205 p.