

УСТОЙЧИВЫЕ КВАНТОВОМЕХАНИЧЕСКИЕ СИСТЕМЫ, СВЯЗАННЫЕ С РЕШЕНИЯМИ
СКАЛЯРНОГО УРАВНЕНИЯ ТРЕУГОЛЬНИКОВ

А.Г. Ушверидзе

Произведена классификация устойчивых (одномерных и многомерных) точно решаемых и квазиточно решаемых моделей квантовой механики.

В работе /1/ было показано, что уравнение Риккати $y'(\lambda) + y^2(\lambda) + 2B(\lambda)y(\lambda) + C(\lambda) = 0$ с $B(\lambda) = \sum_{a=1}^N b_a \rho \operatorname{ctg} [\rho(\lambda - a)]$ и $C(\lambda) = d + \sum_{a=1}^N c_a \rho \operatorname{ctg} [\rho(\lambda - a)]$ при $d = \rho^2 (M^2 + 2M \sum_{a=1}^N b_a)$ решается в классе функций вида $y(\lambda) = \sum_{i=1}^M \rho \operatorname{ctg} [\rho(\lambda - \lambda_i)]$. При этом значения спектральных параметров c_a находятся из системы $\sum_{k=1}^M \rho \operatorname{ctg} [\rho(\lambda_i - \lambda_k)] + \sum_{a=1}^N b_a \rho \operatorname{ctg} [\rho(\lambda_i - a)] = 0$, $c_a = 2 \sum_{i=1}^M b_a \rho \operatorname{ctg} [\rho(\lambda_i - a)]$. Каждому та-

кому уравнению можно сопоставить линейное уравнение вида $[-\partial^2/\partial x^2 + V(x) - E] \psi(x) = 0$, где $V(x) = -E = -AC + A \left[(B - A'/4A)' + (B - A'/4A)(B + A'/4A) \right]$. Здесь $A = \omega \prod_{a=1}^N \rho^{-1} \sin [\rho(\lambda - a)]$, $\lambda = \lambda(x)$

определяется из условия $[\partial \lambda(x)/\partial x]^2 = A(\lambda)$. Это уравнение описывает точно решаемые (TP) или квазиточно решаемые (KTP) модели, в зависимости от выбора N. Конкретный тип модели определяется заданием физического (т.е. отображаемого на ось x) интервала между соседними вещественными особыми точками функции $\sqrt{A(\lambda)}$. Параметр ω выбирается из условия положительности A(λ) в физическом интервале. Требование эрмитовости гамильтонiana и устойчивости модели накладывает определенные ограничения на параметры b_a . Все многообразие TP и KTP моделей получается в результате вырождения функции B(λ), т.е. в результате слияния ее полюсов или увода их на бесконечность. Родом модели будем называть число N, равное количеству простых полюсов функции B(λ) до вырождения. Далее перечисляются одномерные устойчивые TP и KTP модели, однозначно характеризуемые функцией B(λ), физическим интервалом, интервалом на оси, где формулируется шредингеровская задача с нулевыми граничными условиями, функцией $\lambda(x)$, а также условиями устойчивости. Потенциалы этих моделей и их спектры восстанавливаются с помощью формул, приведенных выше.

А. Рациональный случай ($\rho = 0$), $N = 2$, TP модели.

1. $B = \beta \lambda^{-1} + \gamma(\lambda - 1)^{-1}$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) = \sin^2 x$, $x \in [0, \pi/2]$, $\beta > 1/2$, $\gamma > 1/2$.
2. $B = \beta(\lambda + 1)^{-1} + \gamma \lambda^{-1}$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{sh}^2 x$, $x \in [0, \infty]$, $\gamma > 1/2$, $\beta + \gamma + M < 1/2$.
3. $B = \beta(\lambda - i)^{-1} + \beta^*(\lambda + i)^{-1}$, $\lambda \in [-\infty, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{sh} x$, $x \in [-\infty, \infty]$, $\beta + \beta^* + M < 1/2$.
4. $B = \beta \lambda^{-1} + \gamma \lambda^{-2}$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \exp x$, $x \in [-\infty, \infty]$, $\beta + M < 1/2$.
5. $B = \beta \lambda^{-1} - \gamma$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = x^2$, $x \in [0, \infty]$, $\beta > 1/2$, $\gamma > 0$.
6. $B = -\beta - \gamma \lambda$, $\lambda \in [-\infty, \infty]$, $\lambda(x) = x$, $x \in [-\infty, \infty]$, $\gamma > 0$.

Б. Рациональный случай ($\rho = 0$), $N = 3$, KTP модели.

1. $B = \beta(\lambda + a)^{-1} + \gamma(\lambda + 1)^{-1} + \delta \lambda^{-1}$, $a > 1$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{sc}^2(x, m)$,
 $x \in [0, K(m)]$, $m = (a-1)/a$, $\delta > 1/2$, $\beta + \gamma + \delta + M < 1/2$.
2. $B = \beta(\lambda + a)^{-1} + \gamma \lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1}$, $a > 0$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) = am \operatorname{sd}^2(x, m)$,
 $x \in [0, K(m)]$, $m = (a+1)^{-1}$, $\gamma > 1/2$, $\delta > 1/2$.
3. $B = \beta \lambda^{-1} + \gamma(\lambda - a)^{-1} + \gamma^*(\lambda - a^*)^{-1}$, $|a| = 1$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{sc}^2(x, m) \times$
 $\times \operatorname{dn}^2(x, m)$, $x \in [0, K(m)]$, $m = (a+a^*+2)/4$, $\beta > 1/2$, $\beta + \gamma + \gamma^* + M < 1/2$.
4. $B = \beta(\lambda + 1)^{-1} + \gamma(\lambda + 1)^{-2} + \delta \lambda^{-1}$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{tg}^2 x$,
 $x \in [0, \pi/2]$, $\delta > 1/2$, $\beta + \delta + M < 1/2$.

5. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} - \beta$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) = \sin^2 x$, $x \in [0, \pi/2]$, $\gamma, \delta > 1/2$.
6. $B = \beta(\lambda + 1)^{-1} + \gamma\lambda^{-1} + \delta\lambda^{-2}$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{sh}^{-2} x$, $x \in [0, \infty]$, $\delta > 0$, $\beta + \gamma + M < 1/2$.
7. $B = \beta\lambda^{-1} + \gamma(\lambda - 1)^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-2}$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) = \operatorname{th}^2 x$, $x \in [0, \infty]$, $\beta > 1/2$, $\delta > 0$.
8. $B = \gamma(\lambda + 1)^{-1} + \delta\lambda^{-1} - \beta$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{sh}^2 x$, $x \in [0, \infty]$, $\beta > 0$, $\delta > 1/2$.
9. $B = \beta\lambda^{-1} + \gamma\lambda^{-2} + \delta\lambda^{-3}$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = x^{-2}$, $x \in [0, \infty]$, $\delta > 0$, $\beta + M < 1/2$.
10. $B = \delta\lambda^{-1} - \beta - \gamma\lambda$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = x^2$, $x \in [0, \infty]$, $\gamma > 0$, $\delta > 1/2$.
11. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta\lambda^{-2} - \beta$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \exp x$, $x \in [-\infty, \infty]$, $\delta > 0$, $\beta > 0$.

В. Рациональный случай ($\rho = 0$), $N = 4$, КТР модели.

1. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} + \epsilon(\lambda - a)^{-1} + \rho(\lambda - \beta)^{-1}$, $a > \beta > 1$, $\lambda \in [0, 1]$,
 $\lambda(x) = a[(a - 1)\operatorname{ns}^2(x, m) + 1]^{-1}$, $x \in [0, K(m)]$, $m = (a - \beta)(a - 1)^{-1}\beta^{-1}$,
 $\gamma > 1/2$, $\delta > 1/2$, $\gamma + \delta + \epsilon + \rho = -(M - 1)/2$.
2. $B = \gamma(\lambda + a)^{-1} + \delta\lambda^{-1} + \epsilon(\lambda - 1)^{-1} + \rho(\lambda - \beta)^{-1}$, $a > 0$, $\beta > 0$, $\lambda \in [0, 1]$,
 $\lambda(x) = a[(a + 1)\operatorname{ns}^2(x, m) - 1]^{-1}$, $x \in [0, K(m)]$, $m = (a + \beta)\beta^{-1}(a + 1)^{-1}$,
 $\delta > 1/2$, $\epsilon > 1/2$, $\gamma + \delta + \epsilon + \rho = -(M - 1)/2$.
3. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} + \rho(\lambda - a)^{-1} + \rho^*(\lambda - a^*)^{-1}$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) =$
 $= q[1 - \operatorname{cn}(x, m)][(p + q) + (p - q)\operatorname{cn}(x, m)]^{-1}$, $x \in [0, 2K(m)]$, $m = [1 - (p - q)^2] \times$
 $\times [4pq]^{-1}$, $p = \sqrt{2 + a + a^*}$, $q = |a|$, $\gamma, \delta > 1/2$, $\gamma + \delta + \epsilon + \rho^* = -(M - 1)/2$.
4. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} + \epsilon(\lambda - a)^{-1} + \rho(\lambda - a)^{-2}$, $a > 1$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) =$
 $= a[(a + 1)\sin^{-2} x + 1]^{-1}$, $x \in [0, \pi/2]$, $\gamma, \delta > 1/2$, $\gamma + \delta + \epsilon = -(M - 1)/2$.
5. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} + \epsilon(\lambda - 1)^{-2} + \rho(\lambda - a)^{-1}$, $a > 1$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) =$
 $= a[(a - 1)\operatorname{cth}^2 x + 1]^{-1}$, $x \in [0, \infty]$, $\gamma > 1/2$, $\epsilon > 0$, $\gamma + \delta + \rho = -(M - 1)/2$.
6. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} + \epsilon(\lambda - 1)^{-2} + \rho(\lambda - 1)^{-3}$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) = x^2 [1 + x^2]^{-1}$,
 $x \in [0, \infty]$, $\gamma > 1/2$, $\rho > 0$, $\gamma + \delta = -(M - 1)/2$.
7. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta(\lambda - 1)^{-1} + \epsilon(\lambda - 1)^{-2} + \rho(\lambda + a)^{-1}$, $a > 0$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) =$
 $= a[(a + 1)\operatorname{cth}^2 x - 1]^{-1}$, $x \in [0, \infty]$, $\gamma > 1/2$, $\epsilon > 0$, $\gamma + \delta + \rho = -(M - 1)/2$.
8. $B = \gamma\lambda^{-1} + \delta\lambda^{-2} + \epsilon(\lambda - 1)^{-1} + \rho(\lambda - 1)^{-2}$, $\lambda \in [0, 1]$, $\lambda(x) = [1 + e^{-x}]^{-1}$,
 $x \in [-\infty, \infty]$, $\delta, \rho > 0$, $\gamma + \epsilon = -(M - 1)/2$.

Г. Тригонометрический случай ($\rho = 1$), $N = 2$, КТР модели.

1. $B = \beta_- \operatorname{ctg}(\lambda - a) + \beta_+ \operatorname{ctg}(\lambda + a)$, $a < \pi/2$, $\lambda \in [-a, a]$, $\lambda(x) = \arcsin [\sin a \times$
 $\times \operatorname{sn}(x, m)]$, $x \in [-K(m), K(m)]$, $m = \sin^2 a$, $\beta_- > 1/2$, $\beta_+ > 1/2$.

Д. Гиперболический случай ($\rho = i$), $N = 2$, КТР модели.

1. $B = \beta_- \operatorname{cth}(\lambda - a) + \beta_+ \operatorname{cth}(\lambda + a)$, $a < \infty$, $\lambda \in [-a, a]$, $\lambda(x) = \operatorname{arcsh} [\operatorname{sh} a \times$
 $\times \operatorname{sn}(x, m)]$, $x \in [-K(m), K(m)]$, $m = -\operatorname{sh}^2 a$, $\beta_- > 1/2$, $\beta_+ > 1/2$.
2. $B = \beta \operatorname{cth}(\lambda - ia) + \beta^* \operatorname{cth}(\lambda + ia)$, $a < \pi/2$, $\lambda \in [-\infty, \infty]$, $\lambda(x) =$
 $= \operatorname{arcsh} [\sin a \cdot \operatorname{sc}(x, m)]$, $x \in [-K(m), K(m)]$, $m = \cos^2 a$, $\beta + \beta^* + M < 0$.
3. $B = \beta \operatorname{th} \lambda + \gamma \operatorname{sech}^2 \lambda$, $\lambda \in [-\infty, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{arcsh}(\operatorname{tg} x)$,
 $x \in [-\pi/2, \pi/2]$, $\beta + M < 0$.
4. $B = \beta \operatorname{cth} \lambda + \gamma \operatorname{cosech}^2 \lambda$, $\lambda \in [0, \infty]$, $\lambda(x) = \operatorname{arcsh}(\operatorname{cosech} x)$,
 $x \in [0, \infty]$, $\gamma > 0$, $\beta + M < 0$.

Перейдем к рассмотрению многомерных (К-мерных) ТР и КТР моделей. Уравнения Шредингера для этих моделей имеют вид $(-\Delta + V - E)\psi = 0$, где $\Delta = g^{1/2} (\partial/\partial \lambda_i) [g^{ik} g^{-1/2} \partial/\partial \lambda_k]$, $g \equiv \det \|g^{ik}\|$, $g^{ik} = \delta_{ik} \prod_{l=1}^K \rho \sin^{-1} [\rho(\lambda_i - \lambda_l)] A(\lambda_i)$, $V - \tilde{E} = \sum_{i=1}^K \sum_{l=1}^K \rho \sin^{-1} [\rho(\lambda_i - \lambda_l)] (V(\lambda_i) - E)$. Функции $A(\lambda)$ и $V(\lambda) - E$

определенны выше. Назовем интервал между вещественными особыми точками функции $\sqrt{A(\lambda)}$ положительным (отрицательным), если знак функции $A(\lambda)\omega^{-1}$ в нем положительный (отрицательный). Для того, чтобы модель была устойчивой, K переменных λ_i должны быть распределены по $N + 1$ интервалам так, что-

бы знаки этих интервалов чередовались. Кроме того, все физические (т.е. занятые переменными λ_i) интервалы должны быть устойчивыми /1, 2/. Все многообразие многомерных ТР и КТР моделей возникает при вырождении функции $B(\lambda)$ (см. выше). В качестве примера рассмотрим подробно рациональный случай ($\rho = 0$). Отметим, что в случае $K = N$ возникают модели с бесконечно-кратно вырожденным нулевым "уровнем энергии". Однако эти модели неустойчивы, и соответствующие им "волновые функции" ненормируемые. Если отождествить λ_i с K -мерными эллипсоидальными координатами, то в декартовых координатах

уравнение примет вид $\left\{ -\Delta + \sum_{a=1}^N (b_a - 1/4)(b_a - 3/4) 4x_a^{-2} \right\} \psi(x) = 0$. Оно имеет бесконечное множество

полиномиальных решений любого порядка. Случай $K = N - 1$ описывает многомерные ТР устойчивые модели как в плоском, так и в кривых пространствах. Бесконечные серии КТР моделей произвольного по-

рядка возникают при $K = N - 2$ и $K = N - 3$ при условии, что $\sum_{a=1}^N b_a = -(M - 1)/2$. Это условие несовмести-

мо с условием устойчивости бесконечных и полубесконечных физических интервалов, поэтому при $K = N - 3$ все физические интервалы должны быть конечными. При $K < N - 3$ могут существовать только конечные серии КТР моделей. Подавляющее большинство КТР моделей описываются уравнениями Шредингера на кривых поверхностях с метрикой $g_{ik} = (g^{ik})^{-1}$. Уравнения этих поверхностей приведены в работе /3/. Для того, чтобы пространство стало плоским, функция $B(\lambda)$ должна быть $N = K$ -кратно вырожденной на бесконечности. В этом случае координаты λ_i могут быть отождествлены с K -мерными эллипсоидальными координатами. Тогда переход к декартовым координатам дает модели с потенциалами вида $V(x) =$

$= \sum_{a=1}^K f_a x_a^{-2} + P(x_1^2, \dots, x_K^2)$, где P – полиномы от x_a^2 2($N - K$)–1-го порядка. Отметим, что бесконечных

серий КТР моделей в случае $K = N - 3$ в плоском пространстве не существует, что связано с наличием полубесконечного интервала в случае трехкратно вырожденной бесконечно удаленной точки. В качестве иллюстрации перечислим все типы ТР и КТР моделей для случая $N = 5$. Каждый тип можно охарактеризовать диаграммой, представляющей ось λ с расположенным на ней полюсами функции $B(\lambda)$. Простые полюса будем изображать символом \circ , двойные – символом \bullet , а тройные – символом \square . Физические и нефизические интервалы будем изображать символами $=$ и $-$.

А. $K = 4$, ТР модели. Имеется: две невырожденные диаграммы $=\circ=\circ=\circ-\circ$, $-\circ=\circ=\circ=\circ$, три вырожденные $=\circ=\circ=\circ=\circ$, $=\circ=\circ=\circ=\bullet$, $=\circ=\circ=\circ=\circ-\circ$. Последняя диаграмма описывает модели в плоском пространстве (четырехмерные сферически несимметричные гармонические осцилляторы).

Б. $K = 3$, КТР модели. Имеется: четыре невырожденные диаграммы $=\circ=\circ=\circ-\circ$, $=\circ=\circ=\circ=\circ$, $=\circ-\circ=\circ=\circ$, $=\circ-\circ=\circ=\circ-\circ$, а также 18 вырожденных диаграмм, например: $=\circ=\circ=\circ-\circ$, $=\circ-\circ=\circ-\circ$, $=\circ=\circ=\circ-\circ$ и т.д. Существует диаграмма $=\circ=\circ=\circ=\bullet$, описывающая модели в плоском пространстве. Потенциалы этих моделей даны в работе /4/.

В. $K = 2$, КТР модели. Имеется: три допустимые невырожденные диаграммы $=\circ=\circ=\circ-\circ$, $=\circ-\circ=\circ=\circ$ и $=\circ-\circ=\circ-\circ=\circ$, а также 7 вырожденных. Все они описывают модели в кривом пространстве.

В заключение отметим, что тригонометрические, гиперболические и эллиптические КТР модели существуют только в кривых пространствах, и могут быть расклассифицированы с помощью диаграмм, аналогичных приведенным выше. Более развернутое изложение затронутых в настоящей статье вопросов можно найти в работах /2, 5/.

Автор благодарен И.М. Гельфанду, В.И. Манько и Е.С. Фрадкину за интерес к работе.

ЛИТЕРАТУРА

1. Ушверидзе А.Г. Краткие сообщения по физике ФИАН, № 2, 40 (1988).
2. Ушверидзе А.Г. Препринт ФИАН № 134, М., 1988.
3. Ушверидзе А.Г. Препринт ФИАН № 158, М., 1988.
4. Ушверидзе А.Г. Препринт ФИАН № 96, М., 1988.
5. Ушверидзе А.Г. Препринты ФИАН №№ 133, 140, М., 1988.

Поступила в редакцию 13 мая 1988 г.