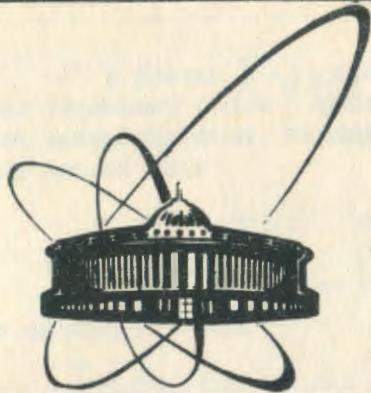


90-170



С
Ф
объединенный
институт
ядерных
исследований
дубна

Х 696

P5-90-170

П. Е. Жидков

О СУЩЕСТВОВАНИИ СЧЕТНОГО МНОЖЕСТВА
РЕШЕНИЙ В ОДНОЙ ЗАДАЧЕ ТЕОРИИ ПОЛЯРона

Направлено в журнал "Математический сборник"

1990

I⁰. В работах [I-4] в связи с изучением одной из актуальных задач современной физики – проблемой полирона – была получена следующая система уравнений, моделирующая его поведение в предельном случае сильной связи:

$$U'' + \frac{2}{x} U' = m_1 U - \frac{m_2}{x} U - m_3 U V, \quad (1)$$

$$V'' + \frac{2}{x} V' = -U^2, \quad x > 0 \quad (2)$$

с краевыми условиями

$$2U'(0) + m_2 U(0) = V'(0) = U(+\infty) = V(+\infty) = 0, \quad (3)$$

где m_i – параметры.

После замены $Y = UX$, $Z = XU'$ система (1)–(2) преобразуется к виду

$$Y'' = m_1 Y - \frac{m_2}{x} Y - \frac{m_3}{x} Y Z, \quad x > 0, \quad (4)$$

$$Z'' = -\frac{Y^2}{x}. \quad (5)$$

Дополним систему (4)–(5) граничными условиями

$$Y(0) = Z(0) = Y(+\infty) = 0, \quad |Z(+\infty)| < \infty. \quad (6)$$

Заметим, что заменой $\bar{x} = tx$, $\bar{y} = ky$, $\bar{z} = k^2 z$ можно добиться того, что $|m_2| = 2$. Кроме того, нижеследующие результаты справедливы для любого $m_3 > 0$, поэтому будем рассматривать систему уравнений

$$Y'' = m_1 Y - \frac{2m_2}{x} Y - \frac{Y^2}{x}, \quad x > 0, \quad (4^I)$$

$$Z'' = -\frac{Y^2}{x} \quad (5^I)$$

при граничных условиях

$$Y(0) = Z(0) = Y(+\infty) = 0, \quad |Z(+\infty)| < \infty, \quad (6^I)$$

предполагая, что $|m_2| = 2$.

Формально из уравнения (5^I) получим

$$Z(x) = \int_0^\infty \tilde{G}_1(x, s) Y^2(s) ds, \quad (7)$$

где $G_1(x, s) = \min\left\{1; \frac{x}{s}\right\}$, следовательно, приходим к одному интеграло-дифференциальному уравнению

$$y'' = m_1 y - 2 \frac{m_2}{x} y - y(x) \int_0^\infty G(x, s) y^2(s) ds, \quad x > 0, \quad (8)$$

$$y(0) = y(+\infty) = 0, \quad G(x, s) = \frac{1}{x} G_1(x, s) = \min\left\{\frac{1}{x}, \frac{1}{s}\right\}. \quad (9)$$

Отметим еще, что к задаче (8)-(9) приводится уравнение Хартри-Фока самосогласованного поля для систем многих частиц, следующее из метода вторичного квантования [5, 6], для потенциалов специального вида. Уравнение, подобное (8)-(9), изучалось в работах [7, 8]. В работе [7] доказано существование счетного множества решений, если $m_2 = 0$, но метод отличается от приводимого здесь, а в работе [8] для задачи (8)-(9) с $m_2 \neq 0$ доказано существование положительного решения.

Рассмотрим еще функционал

$$\mathcal{J}(y) = \int_0^\infty \left\{ \frac{1}{2} y'^2 + \frac{m_1}{2} y^2 - \frac{m_2}{x} y^2 - \frac{1}{4} y^2(x) \int_0^\infty G(x, s) y^2(s) ds \right\} dx,$$

критические точки которого формально являются решениями уравнения (8). Введем пространство $X = \{y | y \in W_2^1(0, \infty), y(0) = 0\}$. В дальнейшем увидим, что \mathcal{J} определен на X .

Сформулируем результаты настоящей работы.

Теорема 1

Пусть $m_1 \begin{cases} > 1, & \text{если } m_2 = 1, \\ > 0, & \text{если } m_2 = -1. \end{cases}$

Тогда существует (\bar{y}, \bar{x}) — решение (4)-(6), причем $\bar{y}(x) \neq 0$.

$\bar{y}'(x) > 0$, $\bar{y}''(x) > 0$.

Теорема 2

Пусть $m_1 > 0$. Тогда при любом m_2 задача (8)-(9) имеет счетное множество различных решений $\{y_n(x)\}_{n=1}^\infty \subset X$, таких, что $\lim_{n \rightarrow \infty} \mathcal{J}(y_n) = +\infty$. Каждому y_n соответствует решение (4)-(6). Идейно методы доказательства близки к методу сферического расслоения пространства С.И. Погосяна [9].

2°. Здесь докажем некоторые вспомогательные результаты. Положим $\mathcal{J}(y) = \mathcal{J}_1(y) - \mathcal{J}_2(y) - \mathcal{J}_3(y)$, где

$$\mathcal{J}_1(y) = \frac{1}{2} \int_0^\infty \{y'^2(x) + m_1 y^2(x)\} dx, \quad \mathcal{J}_2(y) = m_2 \int_0^\infty \frac{y^2(x)}{x} dx,$$

$$\mathcal{J}_3(y) = \frac{1}{4} \int_0^\infty \int_0^\infty G(x, s) y^2(x) y^2(s) dx ds.$$

Норму в X введем так: $\|y\|^2 = \int_0^\infty \{y'(x)^2 + my^2(x)\} dx$.
Хорошо известно, что любая $y \in X$ принадлежит $C((0, \infty))$, причем

$$|y(x_1) - y(x_2)| \leq \|y\| \cdot |x_1 - x_2|^{\frac{1}{2}} \quad (10)$$

для любых $x_1, x_2 > 0$.

Лемма 1

Функционал $J_2(y)$ слабо непрерывен на X .

Доказательство

Пусть $y_n \rightarrow y_0$ слабо в X . Тогда $\{y_n\}$ ограничена в X [0]. Рассмотрим $|J_2(y_n) - J_2(y_0)| = m_2 \int_0^\infty \frac{|y_n(x) - y_0(x)|^2}{x} dx$. В силу ограниченности в X и вложения X в $C((0, \infty))$ существует $M > 0$ такое, что $2\|y_n\| + |y_n(x)| \leq M$, $x \in (0, \infty)$, $n = 1, 2, 3, \dots$

для произвольных $a, b : 0 < a < b < +\infty$, имеем

$$|J_2(y_n) - J_2(y_0)| \leq \|m_2\| \int_a^b \frac{|y_n(x)|^2 + |y_0(x)|^2}{x} dx + \\ + C_1(a, b) \|y_n - y_0\|_{C(a, b)} + \frac{\|m_2\|}{b-a} (\|y_n\|^2 + \|y_0\|^2),$$

где $C_1 > 0$ не зависит от n . Зададим любое $\varepsilon > 0$. Выберем $a > 0$ из условия $\frac{\|m_2\| Ma}{2} < \frac{\varepsilon}{3}$, $b > a$ выберем из условия $M \|m_2\| < \frac{\varepsilon}{3}$. Тогда в силу теоремы вложения найдется номер $N > 0$ такой, что

$$C_1(a, b) \|y_n - y_0\|_{C(a, b)} < \frac{\varepsilon}{3}$$

при $n \geq N$, откуда при $n \geq N$ (с учетом (10))

$$|J_2(y_n) - J_2(y_0)| < \varepsilon.$$

Лемма 1 доказана.

Лемма 2

Функционал $J_2(y) \in C^1(X)$, $J_2^1(y)\varphi = m_2 \int_0^\infty \frac{y(x)\varphi'(x)}{x} dx$

для любого $\varphi \in X$. Функционал $J_2^1(y)\varphi$ слабо непрерывен по y при любом фиксированном φ .

Имеем $\frac{1}{t} [J_2(y+t\varphi) - J_2(y)] = m_2 \int_0^\infty \left\{ \frac{y\varphi}{x} + \frac{t\varphi^2}{2x} \right\} dx$.

Те же рассуждения, что и в доказательстве леммы I, показывают, что $\int_0^\infty \frac{y\varphi}{x} dx$ и $\int_0^\infty \frac{\varphi^2}{2x} dx$ определены, причем последний из этих интегралов может быть оценен постоянной, зависящей лишь от $\|\varphi\|$, поэтому

$$\lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} [\mathcal{J}_2(y+t\varphi) - \mathcal{J}_2(y)] = m_2 \int_0^\infty \frac{y\varphi}{x} dx,$$

причем сходимость равномерная по любому шару $\|\varphi\| < \text{const}$, следовательно, $\mathcal{J}_2'(y)$ дифференцируем на X .

Докажем, что $\mathcal{J}_2'(y) \in C(\bar{\lambda})$. Рассмотрим

$$\begin{aligned} \|\mathcal{J}_2'(y_1) - \mathcal{J}_2'(y_2)\| &= |m_2| \sup_{\|\varphi\|=1} |\mathcal{J}_2'(y_1)\varphi - \mathcal{J}_2'(y_2)\varphi| \leq \\ &\leq |m_2| \sup_{\|\varphi\|=1} \int_0^\infty \frac{|y_1(x) - y_2(x)| |\varphi(x)|}{x} dx. \end{aligned}$$

Отсюда методами из доказательства леммы I получаем, что $\lim_{k \rightarrow \infty} \|\mathcal{J}_2'(y_k) - \mathcal{J}_2'(y_0)\| = 0$, т.е. непрерывность $\mathcal{J}_2'(y)$. Методом леммы I доказывается слабая непрерывность $(\mathcal{J}_2(y))\varphi$ по y .

Лемма 2 доказана.

Лемма 3.

Функционал $\mathcal{J}_3(y)$ определен и слабо непрерывен на X .

Доказательство

Поскольку $G(x,s) = m_{1,2} \left\{ \frac{x}{s}; \frac{x^2}{s} \right\}$, функционал $\mathcal{J}_3(y)$ определен в силу леммы I:

$$\mathcal{J}_3(y) \leq \frac{1}{4} \int_0^\infty \frac{\varphi^2(x)}{x} dx \quad \int_0^\infty y^2(s) ds. \quad (\text{II})$$

Пусть $\mathcal{J}_n \rightarrow \mathcal{J}_0$ слабо в X . Рассмотрим

$$\begin{aligned} |\mathcal{J}_3(s_n) - \mathcal{J}_3(s_0)| &= \frac{1}{4} \left| \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) [y_n^2(x)y_n^2(s) - y_0^2(x)y_0^2(s)] dx ds \right| \\ &= \frac{1}{4} \left| \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) \{ y_n^2(x) [y_n^2(s) - y_0^2(s)] + y_0^2(s) [y_n^2(x) - y_0^2(x)] \} dx ds \right| \end{aligned}$$

$$\leq \frac{1}{4} \int_0^\infty y_n^2(x) dx \left| \int_0^\infty \frac{y_n^2(s) - y_0^2(s)}{s} ds \right| + \frac{1}{4} \int_0^\infty y_0^2(s) ds \left| \int_0^\infty [y_n^2(x) - y_0^2(x)] dx \right| \rightarrow$$

$\rightarrow 0$

в силу леммы I.

Лемма 3 доказана.

Лемма 4

Функционал $J_3(y) \in C^1(\mathcal{X})$, $J_3'(y)\psi = \int_0^\infty y(x)\psi(s) \int_0^\infty G(x,s) y^2(s) ds dx$ для любого $\psi \in X$. Функционал $J_3'(y)\psi$ слабо непрерывен по y при любом фиксированном ψ .

Доказательство

$$\begin{aligned} & \text{Рассмотрим } \frac{1}{\varepsilon} [J_3(y+\varepsilon\psi) - J_3(y)] = \\ & = \frac{1}{2} \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) [y(x)\psi(x) y^2(s) + y^2(x)\psi(s)y(s)] dx ds + \quad (12) \\ & + \frac{1}{4}\varepsilon \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) [\psi^2(x)y^2(s) + \psi^2(s)y^2(x)] dx ds + \varepsilon \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) \psi(x)\psi(s)y(x)y(s) dx ds + \\ & + \frac{1}{2}\varepsilon^2 \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) [\psi(x)y(x)\psi^2(s) + \psi(s)y^2(x)\psi^2(s)] dx ds + \frac{\varepsilon^3}{4} \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) \psi^2(x)\psi^2(s) dx ds \end{aligned}$$

Первый интеграл справа в этом равенстве в силу симметричности $G(x,s) : G(x,s) = G(s,x)$ приводится к виду $\int_0^\infty y(x)\psi(x) dx$. Для остальных легко устанавливается (так же, как неравенство (II)), что они определены, поэтому слабая производная $J_3'(y)$ равна

$$J_3'(y)\psi = \int_0^\infty y(x)\psi(x) \left[\int_0^\infty G(x,s) y^2(s) ds \right] dx.$$

Рассмотрим

$$\begin{aligned} & \left| \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) \psi(x)\psi(s) y(x)y(s) dx ds \right| \leq \\ & \leq \int_0^\infty \frac{|y(x)\psi(x)|}{x} dx \int_0^\infty |\psi(s)\psi(s)| ds \leq \end{aligned}$$

$C \|y\| \|y\|^2 \quad \left[\text{в силу леммы I} \right]$, где $C = \text{const} > 0$ — не зависит от ψ .

Аналогично рассматривая остальные слагаемые в правой части (12), получаем, что функционал $J_3(y)$ сильно дифференцируем.

Докажем непрерывность $J_3'(y)$. Рассмотрим

$$\begin{aligned}
& \| \mathcal{J}_3^1(y_1) - \mathcal{J}_3^1(y_2) \| = \sup_{\|\psi\|=1} | \mathcal{J}_3^1(y_1) - \mathcal{J}_3^1(y_2) | = \\
& = \sup_{\|\psi\|=1} \left| \int_0^\infty \int_0^\infty g(x,s) \psi(x) [y_1(x) y_1^2(s) - y_2(x) y_2^2(s)] dx ds \right| \leq \\
& \leq \sup_{\|\psi\|=1} \left\{ \left| \int_0^\infty \int_0^\infty g(x,s) \psi(x) y_2(x) [y_2^2(s) - y_1^2(s)] dx ds \right| + \right. \\
& + \left. \left| \int_0^\infty \int_0^\infty g(x,s) \psi(x) y_2^2(s) [y_1(x) - y_2(x)] dx ds \right| \right\} \leq \\
& \leq \sup_{\|\psi\|=1} \left\{ \int_0^\infty |\psi(x)| |y_1(x)| dx \left| \int_0^\infty \frac{[y_2^2(s) - y_1^2(s)]}{s} ds \right| + \right. \\
& \left. + \sup_{\|\psi\|=1} \int_0^\infty |\psi(x)| |y_1(x) - y_2(x)| dx \int_0^\infty \frac{|y_2^2(s)|}{s} ds \rightarrow 0 \right.
\end{aligned}$$

при $y_1 \rightarrow y_2$ в силу леммы I.
Слабая непрерывность функционала $\mathcal{J}_3^1(\psi)$ по ψ доказывается методом леммы 3.

Лемма 4 доказана.

3°. В дальнейшем потребуются сведения из теории критических точек гладкого функционала в банаховом пространстве. Итак, пусть $I \in C^1(E, K)$, E – банахово пространство с нормой $\|\cdot\|$. Положим $B_2 = \{\psi \in E \mid \|\psi\| \leq 1\}$, $S_2 = \partial B_2$, B_1 и S_1 обозначим через B и S соответственно.

Пусть $\psi \in S$.

Рассмотрим уравнение

$$I(\tau u) = 0. \quad (13)$$

Следующая теорема является вариантом теории критических точек в форме Похомаева.

Теорема 3 [9]

Пусть для $u \in S$ из некоторой окрестности точки $u_0 \in S$ уравнение (13) относительно u имеет изолированное гладкое решение $\bar{u} = \tau(u) > 0$. Пусть точка u_0 является локальным экстремумом функционала $I(\tau(u)u)$, рассматриваемого на S . Тогда $\bar{u}(u_0)u_0$ — критическая точка I на E .

Эта теорема является аналогом леммы о горном перевале [II].

Для дальнейшего нам потребуется еще одна теорема. Пусть \sum — множество замкнутых, симметричных относительно нуля подмножеств $E - \{0\}$. Определим отображение $\gamma : \sum \rightarrow N : \gamma(H) = n$, если существует нечетное $f \in C(A, R^n - \{0\})$ и n — минимальное целое неотрицательное, обладающее этим свойством.

Лемма 5 [12]

Пусть $A, B \in \sum$. Тогда справедливы свойства:

1. Если существует нечетное $f \in C(A, B)$, то $\gamma(A) \leq \gamma(B)$.
2. Если существует нечетное гомеоморфное отображение A на B , то $\gamma(A) = \gamma(B)$.
3. $\gamma(A \cup B) \leq \gamma(A) + \gamma(B)$.
4. Если $\gamma(B) > 0$, то $\gamma(\overline{A-B}) \geq \gamma(A) - \gamma(B)$.
5. Если A — компакт, то $\gamma(A) < \infty$ и существует $\delta > 0$ такое, что $\gamma(N_\delta(A)) = \gamma(A)$, где $N_\delta(A) = \{u \in E \mid \text{dist}(u, A) \leq \delta\}$.
6. Если $\gamma(A) = k$, то для всех $j < k$ существует $H_j \subset A$ такие, что $\gamma(H_j) = j$.
7. Пусть E_n , E_{n+1} — n -мерное и $(n+1)$ -мерное подпространства пространства E , $E_n \subset E_{n+1}$. Пусть $A \subset E_n$, $\gamma(A) = j$. Тогда существует $B \in \sum$, при-
чём $B \subset E_{n+1}$, такое, что $A \subset B$ и $\gamma(B) = j+1$.
8. Если A является образом при нечетном гомеоморфном отображении сферы, ограничивающей единичный шар с центром в нуле из R^n , то $\gamma(A) = n$.

Теорема 4 [12]

Пусть $I \in C^1(E, R)$, $I(0) = 0$, выполнено условие Пале — Смейла:

(D) произвольная последовательность $\{u_m\} \subset E$ такая, что $0 < I(u_m) < M = \text{const}$, $I'(u_m) \rightarrow 0$ при $m \rightarrow \infty$ компактна.

Пусть

$$d_i = \sup_{\lambda \in \sum} \inf_{u \in E} I(u)$$

и пусть $K_d = \{u \in E \mid I(u) = d, J_1(u) = 0\}$. Тогда, если $0 < d_i < \infty$, то K_{d_i} непусто и компактно. Кроме того, если $0 \leq d = d_i = \dots = d_{i+r} < \infty$, то $J_1(K_d) \geq r+1$.

4°. Докажем, используя теорему 3, теорему I. Легко убедиться, что на S уравнение $J_2(\gamma u) = 0$ имеет единственное положительное решение

$$\gamma = \gamma(u) = \left\{ \frac{\int_0^\infty [y^2(x) + m_1 y^2(x) - \frac{2m_2}{x} y^2(x)] dx}{\int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) y^2(x) y^2(s) dx ds} \right\}^{1/2},$$

которое гладко зависит от $y \in S$. Умножая тождество $J_2(\gamma(u)y) = 0$ на $\gamma(u)$, получим

$$\int_0^\infty [U^2(x) + m_1 U^2(x) - \frac{2m_2}{x} U^2(x)] dx = \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) U^2(x) U^2(s) dx ds, \quad (I4)$$

где $U = \gamma(u)y$. Обозначим через M множество функций $u \in \lambda$, $u \neq 0$, удовлетворяющих (I4). Из (I4) вытекает, что для $y \in M$

$$J(y) = J_3(y) = \frac{1}{2} [J_1(y) - J_2(y)]. \quad (I5)$$

Для любого $y \in M$ имеет место неравенство

$$J_1(y) - J_2(y) \geq C \|y\|^2, \quad (I6)$$

где $C = \text{const} > 0$. Действительно, при $m_{12} = -1$ это неравенство очевидно, а при $m_{12} = 1$ минимальным собственным значением оператора $-\frac{d^2}{dx^2} - \frac{i}{x}$ является $\lambda = -1$, а поскольку $m_{12} > 1$, опять справедливо (I6).

В силу леммы 3, выражения для $J_1(y)$, $y \in S$ и неравенства (I6) получаем, что существует $C_1 = \text{const} > 0$ такое, что

$$\|y\| \geq C_1$$

для всех $y \in M$.

Пусть $\{y_n\}$ — минимизирующая последовательность для $J_1(y)$ на M . В силу последнего неравенства и (I5)

$$0 < c_1 \leq \|y_n\| \leq c_2,$$

где $c_2 = \text{const} > 0$. Обозначим ее слабо сходящуюся подпоследовательность снова через $\{y_n\}$. Не ограничивая общности распределений, можем считать, что существует $\lim_{n \rightarrow \infty} \|y_n\| > 0$. Обозначим через y_0 слабый предел последовательности $\{y_n\}$. Хорошо известно [10], что $\|y_0\| \leq \liminf_{n \rightarrow \infty} \|y_n\|$. В силу леммы I и из $\lim_{n \rightarrow \infty} J_2(y_n) = J_2(y_0)$, $\lim_{n \rightarrow \infty} J_3(y_n) = J_3(y_0)$. Предположим, что $\|y_0\| < \liminf_{n \rightarrow \infty} \|y_n\|$. Тогда, очевидно, существует $\gamma \in (0, 1)$ такое, что $\gamma y_0 \in M$. С другой стороны, в силу (I5) $J(\gamma y_0) = J_3(\gamma y_0) < J_3(y_0) = \lim_{n \rightarrow \infty} J_3(y_n) = \inf_{y \in M} J(y)$. Но $\gamma y_0 \in M$ и получаем противоречие. Таким образом, $y_0 \in M$ и $J(y_0) = \inf_{y \in M} J(y)$.

Заметим, что $|y_0| \in X$ и $J(|y_0|) = J(y_0)$. Поэтому $J(|y_0|) = \min_{y \in M} J(y)$ и по теореме 3 $|y_0|$ — критическая точка функционала на X .

Поскольку $|y_0| \in X$, $|y_0| \in C^{1/2}(0, \infty)$, поэтому $|y_0|$ — классическое решение задачи (8)–(9). Кроме того, для $Z(x)$ из (7) имеем $|Z(+\infty)| < \infty$.

Теорема I доказана.

5°. Используя теорему 4, докажем теорему 2. Пусть $\{e_n\}$ — ортонормированный базис в X . Рассмотрим $X_n = \text{span}\{e_1, e_2, \dots, e_n\}$. Положим $J|_{X_n} = J_n$. Для J_n выполнены условия теоремы 4 (I), следовательно, $\{y \in X_n \mid J_n(y) > 0\}$ — открытая в X_n полуплоскость. Положим

$$c_{kn} = \sup_{A \subset X_n, j(A) \geq n-k+1} \inf_{y \in A} J_n(y).$$

Лемма 6.

Для каждого $k \in \mathbb{N}$ справедливо неравенство $c_{k,n+1} \leq c_{kn}$.

Показательство

Нетрудно проверить, что если $A \in \sum$, $A \subset X_{n+1} \setminus X_n$ и $j(A) \geq n-k+2$, то $A \cap X_n$ — допустимое для J_n в силу леммы 5, $j(A \cap X_n) \geq n-k+1$. Отсюда

$$\inf_{y \in A} J_{n+1}(y) \leq \inf_{y \in A \cap X_n} J_{n+1}(y) = \inf_{y \in A \cap X_n} J_n(y).$$

Любое $B \subset X_n$, $J(B) \geq n-k+1$ может быть расширено до $B_1 \subset X_{n+1}$: $J(B_1) \geq n-k+2$.

Лемма 6 доказана.

$$\text{Положим } c_k = \lim_{n \rightarrow \infty} c_{kn}.$$

Лемма 7

Имеет место неравенство $c_k \leq c_{k+1}$, причем $\lim_{k \rightarrow \infty} c_k = +\infty$.

Доказательство

Неравенство $c_k \leq c_{k+1}$ сразу следует из очевидного неравенства $c_{kn} \geq c_{k-1,n}$. Докажем, что $\lim_{k \rightarrow \infty} c_k = +\infty$.

Рассмотрим последовательность $B_{kn} = \{y \in \text{span}\{e_k, \dots, e_n\} \mid \|y\| \leq 1\}$, $S_{kn} = \partial B_{kn}$. В силу лемм I и 3

$$\max_{y \in B_{kn}} \{|J_2(y)| + |J_3(y)|\} \rightarrow 0 \quad (k, n \rightarrow \infty). \quad (\text{I7})$$

Поэтому существует номер $K > 0$ такой, что при $k > K$, $n > k+1$, $c_{kn} > 0$. Кроме того,

$$c_{kn} = \sup_{A \subset X_n, J(A) \geq n-k+1} \inf_{y \in A} J_n(y) \geq \inf_{y \in A_{kn}} J_n(y), \quad (\text{I8})$$

где

$$A_{kn} = \left\{ \bar{y} \mid J(\bar{y}) = \max_{r>0} J(r\bar{y}), \quad y \in \text{span}\{e_k, \dots, e_n\} \right\}.$$

В силу (I7) и (I8) $\inf_{y \in A_{kn}} J_n(y) \rightarrow +\infty$ при $k \rightarrow +\infty$, $k > K$, $n > k+1$.

Лемма 7 доказана.

Из доказательства леммы следует, что $c_{kn} > 0$ для достаточно больших номеров k , n , т.е. $K_{c_{kn}}$ непусто. Обозначим y_{kn} критическую точку J_n : $y_{kn} \in K_{c_{kn}}$, $J_n(y_{kn}) = 0$.

Докажем, что при $k > K$ (K — тот номер, о котором говорилось в доказательстве леммы 7), последовательности $\{y_{kn}\}_{n=k+1, k+2, \dots}$ сходятся в X . Сначала докажем их ограниченность $\|y_{kn}\| \leq D_K$.

Лемма 8

Для любого $D_2 > 0$ существует $D_1 > 0$ такое, что
 $J_2(y) \leq D_2 [J_3(y)]^{1/2} + D_1 \|y\|^2$ для всех $y \in X$.

доказательство

Для любого $a > 0$, $y \in X$ имеем

$$\begin{aligned} \frac{1}{m_2} J_2(y) &= \int_0^a \frac{y^2(x)}{x} dx + \int_a^{+\infty} \frac{y^2(x)}{x} dx \leq a \|y\|^2 + \int_a^{+\infty} \frac{y^2(x)}{x} dx \leq \\ &\leq a \|y\|^2 + \left\{ \int_a^{+\infty} \frac{y^2(x)}{x} dx \int_a^{+\infty} \frac{y^2(s)}{s} ds \right\}^{1/2} \leq \\ &\leq a \|y\|^2 + \left\{ \frac{1}{a} \int_a^{+\infty} \int_a^{+\infty} \min \left\{ \frac{4}{x}, \frac{4}{s} \right\} y^2(x) y^2(s) dx ds \right\}^{1/2} \leq \\ &\leq a \|y\|^2 + \frac{4}{a^{1/2}} [J_3(y)]^{1/2}. \end{aligned}$$

Положим $D_2 = a$, $D_1 = \frac{4}{a^{1/2}}$, тогда

Лемма 8 доказана.

Докажем, что последовательности $\{y_{k_n}\}_{n=k+1, k+2, k+3, \dots}$ ограничены для $k \geq k$. Рассмотрим $\|y_n(y_{k_n})\|_{k_n}^2 =$

$$= \int_0^{+\infty} \{y_{k_n}^2 + m_2 y_{k_n}^2 - \frac{2m_2}{x} y_{k_n}^2 - J_{k_n}(x)\} \delta(x, y_{k_n}) y_{k_n}^2 dx \leq (19)$$

В силу леммы 6 $0 < J_n(y_{k_n}) < C_K$, где $C_K = \text{const} > 0$, $k \geq k$, n достаточно велико. Из этого неравенства и (19) получаем

$$\int_0^{+\infty} \int_0^{+\infty} b(x, s) y_{k_n}^2(s) y_{k_n}^2(s) dx ds \leq C_K, \quad (20)$$

где $C_K = \text{const} > 0$. Далее, $|J_2(y_{k_n})| \leq D_2 [J_3(y_{k_n}) + D_1 \|y_{k_n}\|]$, причем в силу леммы 8 $D_1 > 0$ можно выбрать сколь угодно малым. Возьмем $D_1 < \min\{b, m_2\}$, тогда из неравенства (20) и ограниченности $J_3(y_{k_n})$ получим:

$$\|y_{k_n}\| \leq C_K$$

для $k \geq k$, где $C_K = \text{const} > 0$ — не зависит от n .

Таким образом, при $k \geq k$ последовательности $\{y_{k_n}\}_{n=k+1, k+2, \dots}$ слабо компактны. Не ограничивая общности рассуждений,

будем считать их слабо сходящимися, пусть y_k - их слабые пределы. Положим $\ell(u, v) = \int_0^\infty \{ u'(x)v(x) + m_2 u(x)v(x) \} dx$, тогда для любого $\varphi \in X_n$ в силу того, что y_{kn} - критическая точка

$$\ell(y_{kn}, \varphi) = \int_0^\infty y_{kn}(x)\varphi(x) \left(\int_0^\infty G(x,s) y_k^2(s) ds \right) dx + 2m_2 \int_0^\infty \frac{y_{kn}(x)\varphi(x)}{x} dx. \quad (21)$$

В силу лемм 5 и 6, переходя к пределу при $n \rightarrow \infty$, получаем

$$\ell(y_k, \varphi) = \int_0^\infty y_k(x)\varphi(x) \left(\int_0^\infty G(x,s) y_k^2(s) ds \right) dx + 2m_2 \int_0^\infty \frac{y_k(x)\varphi(x)}{x} dx. \quad (22)$$

Таким образом, y_k - слабые решения задачи (8)-(9). При $\varphi = y_k$ из (22) получаем

$$\|y_k\|^2 = \ell(y_k, y_k) = \int_0^\infty y_k^2(x) \int_0^\infty G(x,s) y_k^2(s) ds dx + 2m_2 \int_0^\infty \frac{y_k^2(x)}{x} dx.$$

Докажем, что $y_{kn} \rightarrow y_k$ сильно ($k > k$). Имеем в силу (21)

$$0 \leq \|y_{kn} - y_k\|^2 = \|y_{kn}\|^2 + \|y_k\|^2 - 2\ell(y_{kn}, y_k) = \\ = \int_0^\infty \int_0^\infty G(x,s) y_{kn}^2(x) y_k^2(s) dx ds + 2m_2 \int_0^\infty \frac{|y_{kn}(x)|^2}{x} dx + \|y_k\|^2 - \\ - 2\ell(y_{kn}, y_k).$$

В силу лемм I и 3 и слабой непрерывности $\ell(u, v)$ по каждому переменному выражение в правой части стремится к нулю при $n \rightarrow \infty$, следовательно, $\lim_{n \rightarrow \infty} y_{kn} = y_k$ при $k > k$. Следовательно, $C_k = J(y_k)$. Как и при доказательстве теоремы I, доказывается, что y_k соответствует сильное решение системы (4^I) - (6^I).

Теорема 2 доказана.

В заключение докажем, что решение (y, z) , $y \in X$ системы (4)-(6) соответствует решению (u, v) системы (1)-(3). Во-первых, поскольку $|z|_{(+\infty)} < \infty$, получаем $v(+\infty) = 0$. Далее, $|y(x)| \leq C x^{1/2}$, где $C = \text{const} > 0$, поэтому в силу уравнения (4) $|y''(x)| \leq C x^{-1/2}$ при $x \in [0, 1]$, где $C = \text{const} > 0$. Отсюда, учитывая, что $y(0) = 0$, получаем: $|y(x)| \leq C x$ при $x \in [0, 1]$, $C = \text{const} > 0$.

Используя опять уравнения (4), (5), получаем из указанных оценок: $|U''(x)| \leq C$, $|Z''(x)| \leq C$ при $x \in (0, 1)$, $C = \max_{x \in [0, 1]} |U''(x)| > 0$. Отсюда следует, что существуют пределы $U'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} U'(x)$, $Z'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} Z'(x)$. Опять из уравнений (4), (5) получаем, что существует $U'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} U'(x)$ и $Z'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} Z'(x)$.

Обратимся к системе уравнений (I) – (3). Функции $U(x) = \frac{U(x)}{x}$, $V(x) = \frac{V(x)}{x}$, очевидно, удовлетворяют ей при $x > 0$. Кроме того, $U(+\infty) = V(+\infty) = 0$. Проверим граничные условия (3). По правилу Лопиталля существуют $U'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} U'(x) = U'(0)$ и $V'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} V'(x) = Z'(0)$.

Дифференцируя и разлагая по формуле Тейлора, получаем

$$U'(x) = -\frac{U(x)}{x^2} + \frac{U'(x)}{x} = U''(\xi_1) - \frac{1}{2} U''(\xi_2), \quad V'(x) = Z''(\xi_1) - \frac{1}{2} Z''(\xi_2),$$

где $0 < \xi_1 > \xi_2 > \xi_1'$, $\xi_2' < x$, поэтому существуют пределы $U'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} U'(x)$ и $V'(0) = \lim_{x \rightarrow 0^+} V'(x)$.

Таким образом, определено $A = 2U'(0) + m_2U(0)$. Предположим, что $A \neq 0$. Тогда из уравнения (I) следует, что $U''(x) \sim -\frac{A}{x}$ при $x \rightarrow +0$, поэтому $U'(0)$ не определено, т.е. получаем противоречие. Поэтому $A = 0$. Аналогично проверяется, что $V'(0) = 0$.

Автор выражает благодарность В.Д. Лахно за постановку задачи и И.В. Амирханову за полезные обсуждения.

Литература

1. С.Н. Горшков, В.Д. Лахно, К. Родригес, В.К. Федянин—
Об обобщенном функциональном подходе к проблеме полярона.
Докл. АН СССР, 1984, т. 278, № 6, с. 1343–1347.
2. Лахно В.Д.—Обобщенный функциональный подход в теории
 F – центров . Препринт ОНТИ НЦБИ, Пущино, 1985.
3. Лахно В.Д., Чуев Г.Н.—Связанные состояния фононов в адиабати-
ческой теории полярона и F – центра . Препринт ОНТИ НЦБИ,
Пущино, 1987.
4. Амирханов И.В. и др.—Численное исследование одной спектральной
задачи в оптической модели полярона.
Препринт ОИЯИ РБ–85–445, Дубна, ОИЯИ, 1985.
5. Боголюбов Н.Н.—Лекции по квантовой статистике. Собрание
трудов. т. 2, Киев: Наукова думка, 1970.
6. Блохинцев Д.И.—Основы квантовой механики. М.: Наука, 1976.
7. Lions P.L.–Choquard equation and related questions // Nonlinear
Anal.: Theory, Meth. and Appl. 1980. vol.4. No 6, p.1063–1072.
8. Lieb E.H.–Existence and uniqueness of minimizing solution of the
Choquard's nonlinear equation // Stud. in Appl.Math. 1977.
vol.57. № 2, p.93–105.
9. Похожаев С.И.—Об одном подходе к нелинейным уравнениям.
Докл. АН СССР, 1973, т. 247, № 6, с. 1327–1331.
10. Листерник Л.А., Соболев В.И.–Элементы функционального анализа.
М.:Наука, 1965.
- II. Ambrosetti A., Rabinowitz P.H.–Dual variational methods in
critical point theory and applications // J.of Funct.Anal. 1973.
vol. 14. p.349–381.
12. Clark D.C.–A variant of the Lusternik–Schnirelman theory //
Indiana Univ.Math.J. 1972. vol.22. № 1. p.65–74.
13. Титчмарш Э.Ч.–Разложения по собственным функциям, связанные
с дифференциальными уравнениями второго порядка. ч. I, М.:ИЛ,
1960.

Рукопись поступила в издательский отдел
II марта 1990 года.