

**ФОРМУЛА ФЕЙНМАНА-КАЦА В  
ВОПРОСАХ СУЩЕСТВОВАНИЯ РЕШЕНИЯ  
СИНГУЛЯРНЫХ ПАРАБОЛИЧЕСКИХ СИСТЕМ**

© В. П. Бурский, О. В. Самойлова

В работе [1] была рассмотрена следующая задача:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \Delta u + V(x)u & (x \in R^N, t > 0) \\ u(x, 0) = f(x) & (x \in R^N) \end{cases} \quad (1)$$

$$0 \leq f \in L^1(R^N), \quad V(x) = \frac{c}{|x|^2}$$

Интерес к задаче с указанным потенциалом вызван тем, что, как известно, при  $0 \leq V \in L^\infty_{loc}(R^N \setminus \{0\})$ ,  $V(x) \leq c/|x|^{2-\varepsilon}$ ,  $c > 0$ ,  $\varepsilon > 0$  в окрестности нуля задача (1) имеет единственное неотрицательное решение в смысле распределений, а при  $V(x) \geq c/|x|^{2+\varepsilon}$ ,  $c > 0$ ,  $\varepsilon > 0$  в некоторой окрестности нуля, задача (1), как показали *H.Brezis* и *I.L.Lions*, не имеет неотрицательного решения.

Наряду с задачей (1) рассматривается задача (2), которая получается из (1) при замене  $V(x)$  на  $V_n(x)$ , где  $V_n(x)$  определяется следующим образом:

$$V_n(x) = \begin{cases} c/|x|^2, & |x| \geq 1/n \\ cn^2, & |x| < 1/n \end{cases}$$

т.е. (2) имеет следующий вид:

$$\begin{cases} \frac{\partial u_n}{\partial t} = \Delta u_n + V_n(x)u_n & (x \in R^N, t > 0) \\ u_n(x, 0) = f(x) & (x \in R^N) \end{cases} \quad (2)$$

Результатом работы [1] является теорема:

**Теорема 1.** Пусть  $u_n(x, t)$  удовлетворяет (2).

1. Пусть  $c > c^*(N) = (N - 2)^2/4$ . Тогда  $u_n(x, t) \rightarrow \infty$  для всех  $x \in R^N$ ,  $t > 0$ . И задача (1) не имеет неотрицательного решения.

2. Пусть  $0 \leq c \leq c^*$ . Тогда  $u_n$  возрастает к решению из (1) в смысле распределений  $\Leftrightarrow f$  удовлетворяет  $\int_{R^n} |x|^{-\alpha} f(x) dx < \infty$ , где  $\alpha$  меньший действительный корень уравнения  $(N - 2 - \alpha)\alpha = c$ .

Настоящая работа является обобщением результатов, полученных в работе [1], на системы сингулярных параболических уравнений. Отметим также, что доказательство результатов существенно использует методику работы [1]. Доказаны следующие теоремы.

**Теорема 2.** Пусть  $\bar{u}_n(x, t)$  удовлетворяет задаче:

$$\begin{cases} \frac{\partial \bar{u}_n}{\partial t} = \begin{pmatrix} q^1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & q^p \end{pmatrix} \Delta \bar{u}_n + \begin{pmatrix} V_n^{11}(x) & \dots & V_n^{1p}(x) \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1}(x) & \dots & V_n^{pp}(x) \end{pmatrix} \bar{u}_n; x \in R^n, t > 0 \\ \bar{u}_n(x, 0) = \bar{u}_0(x), (x \in R^N) \end{cases} \quad (3)$$

$$\bar{u}_n = \begin{pmatrix} u_n^1 \\ \vdots \\ u_n^p \end{pmatrix}, \quad \bar{u}_0 = \begin{pmatrix} u_0^1 \\ \vdots \\ u_0^p \end{pmatrix}, \quad V_n^{ij}(x) = \begin{cases} c^{ij}/|x|^2, & |x| \geq 1/n \\ c^{ij}n^2, & |x| < 1/n \end{cases}$$

$$u_0^j \geq 0, \quad u_0^j = L_{\text{loc}}^1(\mathbb{R}^N), \quad j = \overline{1, p}.$$

При необходимости  $V_n^{ij}(x)$  можно выбрать сглаженными. Пусть  $c^{ii} > \pi^2 N^2 q/8$ ,  $q = \max\{q^i\}$ ,  $c^{ij} \geq 0$ ,  $i, j = \overline{1, p}$ . Тогда  $\bar{u}_n(x, t) \rightarrow \infty$ ,  $\forall x \in \mathbb{R}^N$ ,  $t > 0$ .

**Теорема 3.** Пусть  $\bar{u}(x, t)$  удовлетворяет задаче:

$$\begin{cases} \frac{\partial \bar{u}}{\partial t} = \begin{pmatrix} q^1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & q^p \end{pmatrix} \Delta \bar{u} + \begin{pmatrix} V^{11}(x) & \dots & V^{1p}(x) \\ \dots & \dots & \dots \\ V^{p1}(x) & \dots & V^{pp}(x) \end{pmatrix} \bar{u}, \quad (x \in \mathbb{R}^n, t > 0) \\ \bar{u}(x, 0) = \bar{u}_0(x), \quad (x \in \mathbb{R}^N), \end{cases} \quad (4)$$

$V^{ij}(x) = c^{ij}/|x|^2$ . Пусть  $S = \max_i S_i/q^i$ , где  $S_i$  - сумма элементов  $i$ -й строки матрицы  $\begin{pmatrix} c^{11} & \dots & c^{1p} \\ \dots & \dots & \dots \\ c^{pi} & \dots & c^{pp} \end{pmatrix}$ . Если  $S \leq (N-2)^2/4$ , то (4) имеет неотрицательное решение.

Следуя работе [5], определим вероятностную меру  $P_t(x, dy) := P_t(x-y)dy$ , т.е.  $P_t(x, \Gamma) = \int_{\Gamma} P_t(x-y)dy$ ,  $\Gamma \subset \mathbb{R}^N$ , где  $P_t(x) = (4\pi D t)^{-N/2} \exp\{-|x|^2/4Dt\}$ ,  $t > 0$ ,  $D > 0$  - плотность функции для нормального распределения с параметрами  $(0, 2D)$ . Пусть  $\mathbb{R}^N$  - одноточечная компактификация в  $\mathbb{R}^N$ , и пусть  $\Omega =$  все непрерывные функции  $\omega$  из  $R^+ = [0, \infty)$  на  $\mathbb{R}^N$ .

Определим ограниченную функцию  $\varphi$  из  $C(\Omega)$  в  $R$ .  $\varphi(\omega) = \Phi(\omega(t_1), \dots, \omega(t_n))$  для  $\omega \in \Omega$ , когда  $n \in N$ ,  $0 \leq t_1 < t_2 < \dots < t_n < \infty$ ,  $\Phi \in C(\Omega)^n, R$ .

Мера Винера  $W_x$ , определенная как мера Лебега на  $\sigma$ -алгебре цилиндрических множеств (см.[2]), обладает свойством

$$\int_{R^N} \dots \int_{R^N} \Phi(x_1, \dots, x_n) P_{t_1}(x, dx_1) \dots P_{t_n-t_{n-1}}(x_{n-1}, dx_n) = \int_{\Omega} \varphi(\omega) W_x(d\omega).$$

Кроме того, непрерывная функция  $\omega : R^+ \rightarrow R^N$  удовлетворяет условию  $\omega(0) = x$ .

Меру Винера можно понимать как распределение случайных траекторий частицы, начинаящей свое движение в момент времени  $t = 0$  из точки  $x$ .

Напомним, что набор вероятностных мер  $W_x$  на  $\Omega$  определяет винеровский процесс  $\omega(t)$ , если выполняются следующие условия:

- а) пространство  $\Omega$  содержит только непрерывные функции;
- б)  $W_x\{\omega(0) = x\} = 1$ ;
- в) случайное приращение  $\omega(t+s) - \omega(s)$  при  $s \geq 0, t > 0$ , имеет симметричное нормальное распределение с плотностью  $P_t(x)$  и это приращение не зависит от любых событий и любых случайных величин, определяемых по поведению траектории  $\omega(t)$  до момента  $s$ .

В частности, для любой области  $\Gamma \subset \mathbb{R}$  (см. [4]):

$$\begin{aligned} W_x\{\omega(t) \in \Gamma\} &= W_x\{\omega(t) - \omega(0) \in \Gamma - x\} = \\ &= \int_{\Gamma-x} P_t(y)dy = \int_{\Gamma} P_t(z-x)dz \quad (t > 0, x \in R). \end{aligned}$$

Решением уравнения диффузии  $\frac{\partial \psi}{\partial t} = a\Delta\psi + V(x, t)\psi$  является вероятность попадания частицы из начального состояния в точку  $(x, t)$ . Рассматривая вклады отдельных траекторий в решение уравнения как значения плотности некоторой меры на соответствующих траекториях, получается представление решения в виде интеграла по этой мере, которое принято называть формулой Фейнмана-Кана.

Запишем (3) в виде

$$\begin{cases} \frac{\partial \bar{u}_n}{\partial t} = A\bar{u}_n + B_n\bar{u}_n \\ \bar{u}_n(x, 0) = \bar{u}_0(x) \end{cases}$$

По формуле *Lie – Trotter – Dalecky* (см. [2], с. 59)

$$\bar{u}_n(t) = \lim_{m \rightarrow \infty} (e^{\frac{t}{m}A} e^{\frac{t}{m}B_n})^m \bar{u}_0, \quad (5)$$

где операторы полугруппы заданы равенствами

$$e^{sA}\bar{u}_0(x) = \begin{pmatrix} (4\pi s q^1)^{-N/2} \int_{\mathbb{R}^N} \exp\{-|x-y|^2/4sq^1\} u_0^1(y) dy \\ \dots \\ (4\pi s q^p)^{-N/2} \int_{\mathbb{R}^N} \exp\{-|x-y|^2/4sq^p\} u_0^p(y) dy \end{pmatrix}, \quad (6)$$

$$e^{sB_n}\bar{u}_0(x) = \exp \left\{ s \cdot \begin{pmatrix} V_n^{11}(x) & \dots & V_n^{1p}(x) \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1}(x) & \dots & V_n^{pp}(x) \end{pmatrix} \right\}. \quad (7)$$

Решением задачи

$$\begin{cases} \frac{\partial \bar{u}_n}{\partial t} = A\bar{u}_n = \begin{pmatrix} q^1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & q^p \end{pmatrix} \Delta \bar{u}_n \\ \bar{u}_n(x, 0) = \bar{u}_0(x) \end{cases}$$

является (6). Решением задачи

$$\begin{cases} \frac{\partial \bar{u}_n}{\partial t} = B_n\bar{u}_n = \begin{pmatrix} V_n^{11}(x) & \dots & V_n^{1p}(x) \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1}(x) & \dots & V_n^{pp}(x) \end{pmatrix} \bar{u}_n \\ \bar{u}_n(x, 0) = \bar{u}_0(x) \end{cases}$$

является (7). Введем покоординатное частичное упорядочение в  $\mathbb{R}^N$ . Таким образом, из (6), (7) видно, что

$$\begin{aligned} (e^{\frac{t}{m}A} e^{\frac{t}{m}B_n} \bar{u}_0)(x) &= \int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-N/2} e^{-\frac{|x-y|^2}{4t/mq^1}} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-N/2} e^{-\frac{|x-y|^2}{4t/mq^p}} \end{pmatrix} \\ &\quad \exp \left\{ \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(y) & \dots & V_n^{1p}(y) \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1}(y) & \dots & V_n^{pp}(y) \end{pmatrix} \right\} \bar{u}_0(y) dy. \end{aligned}$$

Тогда  $(e^{\frac{t}{m}A} e^{\frac{t}{m}B_n})^m \bar{u}_0(x) =$

$$\int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x-x_1|^2}{4t/mq^1}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x-x_1|^2}{4t/mq^p}\} \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned}
& \exp \left\{ \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(x_1) & \dots & V_n^{1p}(x_1) \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1}(x_1) & \dots & V_n^{pp}(x_1) \end{pmatrix} \right\} \int_{\mathbb{R}^N} \dots \\
& \int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x_m - x_{m-1}|^2}{4t/mq^1}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x_m - x_{m-1}|^2}{4t/mq^p}\} \\ 0 & \dots & \dots \end{pmatrix} \\
& \exp \left\{ \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(x_m) & \dots & V_n^{1p}(x_m) \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1}(x_m) & \dots & V_n^{pp}(x_m) \end{pmatrix} \right\} \begin{pmatrix} u_0^1(x_m) \\ \vdots \\ u_0^p(x_m) \end{pmatrix} dx_m \dots dx_1 \geq \\
& \geq \int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-N/2} \exp\{-\frac{|x-x_1|^2}{4t/mq^1}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-N/2} \exp\{-\frac{|x-x_1|^2}{4t/mq^p}\} \\ 0 & \dots & \dots \end{pmatrix} \\
& \exp \left\{ \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(x_1) & 0 & \dots & 0 \\ \dots & 0 & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & V_n^{pp}(x_1) \end{pmatrix} \right\} \int_{\mathbb{R}^N} \dots \\
& \int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x_m - x_{m-1}|^2}{4t/mq^1}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x_m - x_{m-1}|^2}{4t/mq^p}\} \\ 0 & \dots & \dots \end{pmatrix} \\
& \exp \left\{ \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(x_m) & 0 & \dots & 0 \\ \dots & 0 & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & V_n^{pp}(x_m) \end{pmatrix} \right\} \begin{pmatrix} u_0^1(x_m) \\ \vdots \\ u_0^p(x_m) \end{pmatrix} dx_m \dots dx_1 = \\
& = \int_{\mathbb{R}^N} \dots \int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x-x_1|^2}{4t/mq^1}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x-x_1|^2}{4t/mq^p}\} \\ 0 & \dots & \dots \end{pmatrix} \\
& \begin{pmatrix} (4\pi \frac{t}{m} q^1)^{-frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x_m - x_{m-1}|^2}{4t/mq^1}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & (4\pi \frac{t}{m} q^p)^{-\frac{N}{2}} \exp\{-\frac{|x_m - x_{m-1}|^2}{4t/mq^p}\} \\ 0 & \dots & \dots \end{pmatrix} \\
& \exp \left\{ \sum_{j=1}^m \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(x_j) & 0 & \dots & 0 \\ \dots & 0 & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & V_n^{pp}(x_j) \end{pmatrix} \right\} \bar{u}_0(x_m) dx_m \dots dx_1 = \int_{\mathbb{R}^N} \dots \\
& \int_{\mathbb{R}^N} \begin{pmatrix} P_{\frac{t}{m} q^1}(x, dx_1) \dots P_{\frac{t}{m} q^1}(x_{m-1}, dx_m) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & P_{\frac{t}{m} q^p}(x, dx_1) \dots P_{\frac{t}{m} q^p}(x_{m-1}, dx_m) \\ 0 & \dots & \dots \end{pmatrix} \\
& \exp \left\{ \sum_{j=1}^m \frac{t}{m} \begin{pmatrix} V_n^{11}(x_j) & 0 & \dots & 0 \\ \dots & 0 & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & V_n^{pp}(x_j) \end{pmatrix} \right\} \bar{u}_0(x_m) \xrightarrow[m \rightarrow \infty]{} \\
& \int_{\Omega} \begin{pmatrix} W_x^{q^1}(d\omega) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & W_x^{q^p}(d\omega) \end{pmatrix} \exp \left\{ \int_0^t \begin{pmatrix} V_n^{11}(s) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & V_n^{pp}(s) \end{pmatrix} ds \right\} \bar{u}_0(\omega(t)), \tag{8}
\end{aligned}$$

где  $W_x^{q^i}$  удовлетворяет свойству:

$$\int_{\mathbb{R}^N} \dots \int_{\mathbb{R}^N} \Phi(x_1, \dots, x_n) P_{t_1 q^1}(x, dx_1) \dots P_{(t_n - t_{n-1}) q^1}(x_{n-1}, dx_n) = \int_{\Omega} \varphi(\omega) W_x^{q^i}(d\omega).$$

Предел левой части (8) при  $m \rightarrow \infty$  равен  $\bar{u}_n(x, t)$ . Это следует из (5).

**Утверждение 4**

$$\begin{aligned} \bar{u}_n(x, t) &\geq \int_{\Omega} \begin{pmatrix} W_x^{q^1}(d\omega) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & W_x^{q^p}(d\omega) \end{pmatrix} \cdot \\ &\quad \cdot \exp \left\{ \int_0^t \begin{pmatrix} V_n^{11}(s) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & V_n^{pp}(s) \end{pmatrix} ds \right\} \bar{u}_0(\omega(t)). \end{aligned} \quad (9)$$

**Утверждение 5**. Если функция  $\bar{u}(x, t)$  является решением задачи (4) и  $V^{ij}(x) \cdot u^k(x, t) \in L_2(\mathbb{R}^N)$ , то  $\bar{u}(x, t) \in W_2^2(\mathbb{R}^N)$  и  $\bar{u}(x, t) \geq \bar{u}_n(x, t)$ , где  $\bar{u}_n(x, t)$  является решением задачи (3) и функция  $\bar{u}_0 \geq 0$ ,  $\bar{u}_0 \in W_2^1(\mathbb{R}^N)$ .

**Доказательство:** Из априорной оценки (см.[3], с.173) получим принадлежность решения  $\bar{u}(x, t)$  задачи (4) пространству  $W_2^2(\mathbb{R}^N)$  и для разности  $\bar{V}_n(x, t) = \bar{u}(x, t) - \bar{u}_n(x, t) \in W_2^2(\mathbb{R}^N)$  получаем систему уравнений с задачей Коши

$$\begin{cases} \frac{\partial \bar{V}_n}{\partial t} = \begin{pmatrix} q^1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & q^p \end{pmatrix} \Delta \bar{V}_n + \begin{pmatrix} V_n^{11} & \dots & V_n^{1p} \\ \dots & \dots & \dots \\ V_n^{p1} & \dots & V_n^{pp} \end{pmatrix} \bar{V}_n + \bar{f}_n \\ \bar{V}_n(x, 0) = 0 \end{cases} \quad (10)$$

Рассуждая для системы (10) как и в скалярном случае (см. [1]), получим, что  $\bar{V}_n(x, t) \geq 0$ , откуда следует заключение утверждения.

**Доказательство теоремы 2:** Следуя работе [5], фиксируем  $t > 0$ ,  $x \in \mathbb{R}^N$  и предполагаем, что  $u_0^j \geq \varepsilon_0$  для  $|x - x_0| \leq \delta_0$ ,  $\varepsilon_0 > 0$ ,  $\delta_0 > 0$ ,  $j = \overline{1, p}$ ,  $0 < \alpha < 1/2$ .

$$\Omega_n = \{\omega \in \Omega : \omega(0) = x, |\omega(t) - x_0| \leq \delta_0, |\omega(s)| < 1/n \text{ при } s \in I = [\alpha t, (1-\alpha)t]\}.$$

Оценим  $\bar{u}_n$  снизу, продолжая оценку (9), полученную в утверждении 4.

$$\begin{aligned} \bar{u}_n(x, t) &\geq \int_{\Omega_n} \begin{pmatrix} W_x^{q^1}(d\omega) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & W_x^{q^p}(d\omega) \end{pmatrix} \cdot \\ &\quad \cdot \exp \left\{ \int_{\alpha t}^{(1-\alpha)t} \begin{pmatrix} V_n^{11}(s) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & V_n^{pp}(s) \end{pmatrix} ds \right\} \bar{u}_0(\omega(t)) = \\ &= \int_{\Omega_n} \begin{pmatrix} W_x^{q^1}(d\omega) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & W_x^{q^p}(d\omega) \end{pmatrix} \exp \left\{ \gamma tn^2 \begin{pmatrix} c^{11} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & c^{pp} \end{pmatrix} \right\} \bar{u}_0(\omega(t)) = \\ &= \int_{\Omega_n} \begin{pmatrix} W_x^{q^1}(d\omega) & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & W_x^{q^p}(d\omega) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \exp\{\gamma tn^2 c^{11}\} & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots \\ 0 & \dots & \exp\{\gamma tn^2 c^{pp}\} \end{pmatrix} \bar{u}_0(\omega(t)) = \\ &= \begin{pmatrix} \int_{\Omega_n} \exp\{\gamma tn^2 c^{11}\} u_0^1(\omega(t)) W_x^{q^1}(d\omega) \\ \dots \\ \int_{\Omega_n} \exp\{\gamma tn^2 c^{pp}\} u_0^p(\omega(t)) W_x^{q^p}(d\omega) \end{pmatrix} \geq \varepsilon_0 \cdot e^{\gamma tn^2 c} \begin{pmatrix} W_x^{q^1}(\Omega_n) \\ \vdots \\ W_x^{q^p}(\Omega_n) \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$c = \min\{c^{ii}\}_{i=1}^p, \quad \gamma = 1 - 2\alpha.$$

Пусть  $N = 1$ ,  $-\infty < a < b < +\infty$ .  $r = r([a, b])$  - время выхода траектории за пределы  $[a, b]$  для одномерного броуновского распределения с началом в точке  $x$  (см. [7]). Т.е.  $r(\omega) = \inf\{t > 0 : \omega(t) = a \text{ или } b, \omega(0) = x\}$ . Известно, (см. [8]), что  $W^{q^i}(x, t) = W_x^{q^i}\{\omega \in \Omega, r(\omega) > t\} = W_x^{q^i}\{r > t\}$  является решением задачи

$$\begin{cases} \frac{1}{q^i} \frac{\partial W^{q^i}}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 W^{q^i}}{\partial x^2}, & 0 < x < 2b, \quad t > 0, \\ W^{q^i}(t, 0) = W^{q^i}(t, 2b) = 0, & t > 0, \\ W^{q^i}(0, x) = 1, & 0 < x < 2b, \end{cases}$$

Тогда  $W^{q^i}(x, t) = \sum_{n \text{- неч}} \frac{4}{\pi n} \exp\left\{-\frac{\pi^2 n^2 q^i t}{8b^2}\right\} \sin\left(\frac{\pi n x}{2b}\right)$ . Следовательно,

$$W^{q^i}\left(\frac{1}{n}, t\right) \geq c_1 \exp\left\{-\frac{\pi^2 n^2 t q^i}{8}\right\}, \quad c_1 < 4/\pi. \quad (11)$$

Известно (см. [1]), что при  $x, x_0 \in \mathbb{R}^N$ ,  $t > 0$ ,  $\delta_0 > 0$ ,  $0 < \alpha_1 < 1$

$$\begin{aligned} W_x^{q^i}(\Omega_n) &\geq W_x^{q^i}\{\omega(\alpha t) < \alpha_1/n\} \cdot W_0^{q^i}\{|\omega(s)| < (1 - \alpha_1)/n, s \in [0, (1 - 2\alpha)t]\} \cdot \\ &\cdot P\{|\omega(\alpha t) - x_0| \leq \delta_0 / |\omega(0)| < 1/n\} = p_1^{q^i} p_2^{q^i} p_3^{q^i}. \end{aligned}$$

Пусть  $t_1 = \alpha t$ . Тогда  $p_1^{q^i}$  и  $p_2^{q^i}$  могут быть вычислены и оценены снизу, используя нормальное распределение. Оценка для  $p_2^{q^i}$  получается при помощи неравенства (11).

$$\begin{aligned} p_1^{q^i} &= \frac{1}{\sqrt{4\pi t_1 q^i}} \int_{-\alpha_1/n}^{\alpha_1/n} \exp\left\{-\frac{|s - x|^2}{4t_1 q^i}\right\} ds \geq \\ &\geq (4\pi t \alpha q^i)^{-1/2} \frac{2\alpha_1}{n} \exp\left\{-\frac{x^2}{4\alpha t q^i} - \varepsilon_2\right\}, \quad \varepsilon_2 > 0, \quad n > N_2(\varepsilon_2, x, t, \alpha), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} p_3^{q^i} &= \frac{1}{\sqrt{4\pi t_1 q^i}} \int_{x_0 - \delta_0}^{x_0 + \delta_0} \exp\left\{-\frac{(s - \omega(0))^2}{4t_1 q^i}\right\} ds \geq \\ &\geq (4\pi t \alpha q^i)^{-1/2} 2\delta_0 \exp\left\{-\frac{(x_0 + \delta_0)^2}{4\alpha t q^i} - \varepsilon_3\right\}, \quad \varepsilon_3 > 0, \quad n > N_3(\varepsilon_3, x, t, \alpha), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} p_2^{q^i} &= W_0^{q^i}\{r\left([- \frac{(1 - \alpha_1)}{n}, \frac{(1 - \alpha_1)}{n}]\right) > (1 - 2\alpha)t\} = \\ &= W_{\frac{1 - \alpha_1}{n}}^{q^i}\{r\left([0, \frac{2(1 - \alpha_1)}{n}]\right) > (1 - 2\alpha)t\} = W^{q^i}\left(\frac{1 - \alpha_1}{n}, (1 - 2\alpha)t\right) \geq \\ &\geq \frac{4 - \varepsilon_4}{\pi} \exp\left\{-\frac{\pi^2 n^2 t (1 - 2\alpha) q^i}{(1 - \alpha_1)^2 8}\right\}. \end{aligned}$$

Таким образом, получаем оценку:  $\forall i$

$$\begin{aligned} W_x^{q^i}(\Omega_n) &\geq \frac{4\alpha_1 \delta_0}{\pi \alpha t q^i} \frac{1}{n} \exp\left\{-\frac{q^i \pi^2 n^2 t (1 - 2\alpha)}{8 - \varepsilon}\right\} \exp\left\{-\left(\frac{x^2}{4\alpha t q^i} + \frac{(x_0 + \delta_0)^2}{4\alpha t q^i} + \varepsilon_5\right)\right\} \geq \\ &\geq \frac{4\alpha_1 \delta_0}{\pi \alpha t q^i} \frac{1}{n} \exp\left\{-\frac{q \pi^2 n^2 t (1 - 2\alpha)}{8 - \varepsilon}\right\} \exp\left\{-\left(\frac{x^2}{4\alpha t q^i} + \frac{(x_0 + \delta_0)^2}{4\alpha t q^i} + \varepsilon_6\right)\right\} = \\ &= k_0 \frac{1}{n} \exp\left\{-\frac{q \pi^2 n^2 t (1 - 2\alpha)}{8 - \varepsilon}\right\}. \end{aligned}$$

Пусть  $N > 1$ . Тогда, применяя  $N$ -мерное нормальное броуновское распределение (см.[1], [7]), получаем оценку

$$W_x^{q'} \geq \left(\frac{1}{n}\right)^N k_0 \exp\left\{-\frac{q\pi^2 n^2(1-2\alpha)N^2 t}{8-\varepsilon}\right\},$$

где

$$k_0 = \left(\frac{4\alpha_1\delta_0}{\sqrt{N}\pi\alpha tq}\right)^N \exp\left\{-\frac{N|x|^2}{4\alpha tq} - \frac{(N|x|^2 + \delta_0^2)}{4\alpha tq} - \varepsilon\right\}.$$

Используя полученную оценку для  $W_x^{q'}(\Omega_n)$  получаем

$$\bar{u}_n(x, t) \geq \left(\frac{1}{n}\right)^N k_0 \varepsilon_0 \exp\{(1-2\alpha)tn^2c\} \exp\left\{-\frac{q\pi^2 n^2(1-2\alpha)N^2 t}{8-\varepsilon}\right\}. \quad (12)$$

Теорему доказывает переход к пределу в неравенстве (12) при  $n \rightarrow \infty$ .

**Доказательство теоремы 3:** Будем искать неотрицательное решение (4) в виде  $\bar{u} = r^{-\alpha} \begin{pmatrix} b^1 \\ \vdots \\ b^p \end{pmatrix}$ . Тогда система принимает вид

$$\begin{cases} c^{11}b^1 - q^1\alpha(n-2-\alpha)b^1 + c^{12}b^2 + \dots + c^{1p}b^p = 0 \\ \dots \dots \dots \dots \dots \dots \\ c^{p1}b^1 + c^{p2}b^2 + \dots + c^{pp}b^p - q^p\alpha(N-2-\alpha)b^p = 0 \end{cases}.$$

Приравнивая к нулю определитель данной системы и обозначая  $\alpha(N-2-\alpha) = \lambda$ , получим:

$$\begin{vmatrix} c^{11}/q^1 - \lambda & c^{12}q^1 & \dots & c^{1p}/q^1 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ c^{p1}/q^p & c^{p2}/q^p & \dots & c^{pp}q^p - \lambda \end{vmatrix} = 0.$$

По теореме Перрона – Фробениуса (см. [6]) для неотрицательных матриц максимальному характеристическому числу матрицы соответствует положительный собственный вектор. Пусть  $\lambda$  – максимальное характеристическое число матрицы

$$\begin{pmatrix} c^{11}/q^1 & \dots & c^{1p}/q^1 \\ \dots & \dots & \dots \\ c^{p1}q^p & \dots & c^{pp}q^p \end{pmatrix}.$$

Заметим, что  $\alpha \in R$  при  $\lambda \leq (N-2)^2/4$ . По теореме Фробениуса (см. [6])  $s \leq \lambda \leq S$  для неотрицательных матриц, где  $s = \min_i \{s_i/q^i\}$ ,  $S =$

$\max_i \{s_i/q^i\}$ ,  $s_i$  – сумма элементов  $i$ -й строки матрицы  $\begin{pmatrix} c^{11} & \dots & c^{1p} \\ \dots & \dots & \dots \\ c^{p1} & \dots & c^{pp} \end{pmatrix}$ .

Это доказывает теорему.

1. Baras P., Goldstein J.A. The heat equation with a singular potential // Trans. of the Am. Math. Soc. – 1984. – **284**, – N 4. – P.121–139.
2. Далецкий Ю.Л., Континуальные интегралы, связанные с операторными эволюционными уравнениями // Успехи мат. наук. – 1962. – ХУП – Вып. 5 (107). – С. 3–115.
3. Дифференциальные уравнения с частными производными -I. -М. Итоги науки. Современные проблемы математики. Фундаментальные направления // Изд. ВИНИТИ, 1990.

4. Дынкин Е.Б., Юшкевич А.А. , Теоремы и задачи о процессах Маркова // М. : Наука, 1967.
5. Goldstein I.A., Three lectures on applied analysis // Препринт 7-6-90, Воронеж Изд. ВГУ. – 1990. С. – 4-12.
6. Маркус М., Минк Х. , Обзор по теории матриц и матричных неравенств // М. : Наука, 1972.
7. H.P.McKean, Stochastic integrals // New York, Academic Press, 1969.
8. S.I. Rosencrans, Differential and partial differential equations // Lecture Notes, New Orleans - Tulane Univ. – 1977-1978.