

**БЕСКОНЕЧНОМЕРНАЯ ВЕРСИЯ НЕРАВЕНСТВА ФРИДРИХСА**

Two infinite-dimensional versions of the classical Friedrichs inequality are proposed.

Запропоновано два нескінченновимірних варіанти класичної нерівності Фрідрікса.

Классическое неравенство Фридрихса имеет вид

$$\int_G u^2 d\lambda \leq C \left( \int_G \sum_{k=1}^n \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \right)^2 d\lambda + \int_S (\gamma(u))^2 d\sigma \right), \quad (1)$$

где  $G$  — ограниченная область в  $\mathbb{R}^n$  с границей  $S$ , удовлетворяющей определенным условиям; функция  $u$  принадлежит  $W_2^1(G)$ ;  $\lambda$  — классическая мера Лебега в  $\mathbb{R}^n$ ;  $\sigma$  — поверхностная мера на  $S$ ;  $\gamma: W_2^1(G) \rightarrow L_2(S)$  — соответствующий оператор следа; постоянная  $C$  определяется геометрией области  $G$ .

Перенос на бесконечномерный случай некоторых интегральных неравенств для гауссовских мер рассмотрен в [1]. Одному из подходов к построению поверхностного интегрирования в бесконечномерных пространствах посвящена монография [2].

В данной работе предлагаются два варианта бесконечномерной версии формулы (1). При этом второй вариант неравенства получен на основе конструкции ассоциированной поверхностной меры в гильбертовом пространстве, определение которой и ряд приложений рассмотрены в работах [3–7].

**1. Предварительные сведения.** Рассматривается ограниченная область  $G$  в сепарабельном вещественном гильбертовом пространстве  $H$  ( $\dim H \leq \infty$ ) с заданной на нем неотрицательной конечной (или конечной на шарах в  $H$ ) борелевской мерой  $\mu$ .

Обозначим пространство всех ограниченных непрерывных вещественных функций на  $H$  через  $C_b = C_b(H)$ ; пространство всех непрерывных и ограниченных на  $H$  векторных полей  $\mathbf{X}: H \rightarrow H$  через  $C_b(H; H)$ ; пространство всех функций  $f \in C_b$  (соответственно векторных полей  $\mathbf{X} \in C_b(H; H)$ ), дифференцируемых по Фреше в каждой точке  $x \in H$  с ограниченной и непрерывной на  $H$  производной  $f'(\cdot)$  (соответственно  $\mathbf{X}'(\cdot)$ ), через  $C_b^1 = C_b^1(H)$  (соответственно  $C_b^1(H; H)$ ); семейство всех функций на  $\overline{G}$ , допускающих продолжение на  $H$  до функции класса  $C_b^1$ , через  $C^1(\overline{G})$ . Символом  $C_0^1(G)$  обозначим семейство всех функций из  $C^1(\overline{G})$ , каждая из которых равна нулю в некоторой  $\varepsilon$ -окрестности границы  $S$  области  $G$ .

Пусть  $\Phi_t = \Phi_t^{\mathbf{Z}}$  — поток векторного поля  $\mathbf{Z} \in C_b^1(H; H)$ . Сдвиг меры  $\mu$  вдоль векторного поля  $\mathbf{Z}$  обозначим через  $\mu_t$  ( $\mu_t(A) = \mu(\Phi_t A)$  для каждого  $A \in \mathfrak{B}(H)$ , где  $\mathfrak{B}(H)$  — борелевская  $\sigma$ -алгебра в  $H$ ). Дифференцируемость меры  $\mu$  вдоль  $\mathbf{Z}$  предполагается далее в сильном смысле (по Фомину), т. е. для каждого  $A \in \mathfrak{B}(H)$  предполагаем существование  $\vartheta(A) = \left. \frac{d}{dt} \right|_{t=0} \mu_t(A)$ . В этом случае  $\vartheta = d_{\mathbf{Z}}\mu$  (производная меры  $\mu$  вдоль поля  $\mathbf{Z}$ ) является борелевской (знакопеременной) мерой, абсолютно непрерывной относительно меры  $\mu$ . Соответствующую плотность  $\frac{d\vartheta}{d\mu}$  принято называть логарифмической производной меры  $\mu$  вдоль поля  $\mathbf{Z}$  или дивергенцией

поля  $\mathbf{Z}$  (относительно меры  $\mu$ ):  $\frac{d\vartheta}{d\mu} = \operatorname{div}_{\mu} \mathbf{Z}$ .

При построении второго варианта неравенства на область  $G$  и меру  $\mu$  накладываем дополнительные условия.

Граница  $S$  области  $G$  предполагается гладким вложенным в  $H$  подмногообразием коразмерности 1, а поле единичной внешней нормали к  $S$  — продолжимым до векторного поля  $\mathbf{n} \in C_b^1(H; H)$ . Дополнительно предполагаем также, что мера  $\mu$  дифференцируема вдоль поля  $\mathbf{n}$ . Существование поля  $\mathbf{n}$  с указанными выше свойствами постулируем и говорим о согласовании  $S$  (или  $G$ ) с мерой  $\mu$ .

Для  $\varepsilon > 0$  символом  $A_\varepsilon$  обозначим  $\varepsilon$ -окрестность множества  $A$ . В работе [4] доказано, что при согласовании  $S$  с мерой  $\mu$  имеет место равенство

$$\mu(S_\varepsilon) = O(\varepsilon), \quad \varepsilon \rightarrow 0, \tag{2}$$

поэтому (см. [3], предложение 1)  $C_0^1(G)$  плотно в  $L_2(G)$ .

Согласованная с  $S$  мера  $\mu$  индуцирует на  $S$  поверхностную меру [3, 4], которую обозначим  $\mu_S$  или  $\sigma$ . Если  $u$  — ограниченная непрерывная функция на  $S$ ,  $\hat{u} \in C_b$  — ее продолжение на  $H$ , то поверхностная мера  $\sigma$  корректно определяется формулой, которая должна выполняться для всех ограниченных непрерывных на  $S$  функций:

$$\int_S u d\sigma = \frac{d}{dt} \Big|_{t=0} \int_{\Phi_t^n G} \hat{u} d\mu, \tag{3}$$

при этом  $\sigma$  не зависит от выбора продолжения  $\hat{u}$  поля единичной внешней нормали к  $S$  (см. [3, 6]).

Помимо функционального пространства  $L_2(G) = L_2(G; \mu)$  рассматриваем также  $L_2(G; H) = L_2(G; H; \mu)$  — пространство квадратично интегрируемых векторных полей на  $G$ . Норму в  $L_2(G; H)$  задаем формулой  $\|\mathbf{Z}\|^2 = \int_G \|\mathbf{Z}(\cdot)\|^2 d\mu$  (интегрируемость векторного поля понимаем в смысле конструкции Бохнера (см. [8])). Здесь и в дальнейшем символами  $\|\cdot\|$  и  $(\cdot, \cdot)$  обозначены соответственно норма и скалярное произведение в пространстве  $H$ .

В конструкции второго варианта неравенства также предполагаем, что мера  $\mu$  имеет свойство полноты носителя ( $\mu(U) > 0$  для любого непустого открытого множества  $U \subset H$ ). В этом случае корректно определен оператор  $\mathbf{grad} : L_2(G) \rightarrow L_2(G; H)$  с естественной областью определения  $C^1(\overline{G})$ .

При этом на область  $G$  и меру  $\mu$  наложим следующие условия:

- а) оператор  $\mathbf{grad}$  корректно определен и допускает замыкание с областью определения  $\mathcal{D}(\overline{\mathbf{grad}})$ ;
- б)  $\operatorname{div}_\mu \mathbf{n}|_G \in L_\infty(G)$ .

Примером меры  $\mu$ , согласованной с поверхностью  $S$  и удовлетворяющей условиям а), б), является мера  $\vartheta_\varphi$  — „сглаженная” вдоль поля  $\mathbf{n}$  гауссова мера  $\vartheta$ , ядерный корреляционный оператор которой имеет плотный образ в  $H$  (см. [5]). Сглаженная мера  $\vartheta_\varphi$  задается на борелевских множествах в  $H$  формулой

$$\vartheta_\varphi(A) = \int_{\mathbb{R}} \varphi(t) \vartheta(\Phi_t^n A) dt,$$

где  $\varphi \in C^1(\mathbb{R})$  — неотрицательная функция, для которой  $\int_{\mathbb{R}} \varphi(t) dt < \infty$  и существует постоянная  $C_1 > 0$ , для которой неравенство  $|\varphi'(s)| \leq C_1 \varphi(s)$  выполнено при всех  $s \in \mathbb{R}$  (например,  $\varphi(s) = \frac{1}{1+s^2}$ ).

При совместном выполнении условий а), б) существует постоянная  $C$  (зависящая только от области  $G$  и меры  $\mu$ ) такая, что для каждой функции  $u \in C^1(\overline{G})$  имеет место неравенство

$$\|u|_S\|_{L_2(S,\sigma)} \leq C(\|u\|_{L_2(G)} + \|\mathbf{grad} u\|).$$

Тем самым корректно определен ограниченный „оператор следа”  $\gamma$  из банахова в норме графика оператора  $\mathbf{grad}$  пространства  $\mathcal{D}(\mathbf{grad})$  в  $L_2(S, \sigma)$ , сужение которого на  $C^1(\overline{G})$  определено равенством  $\gamma(u) = u|_S$  (см. [3]).

В работе [6] доказано, что  $\text{Ker } \gamma$  совпадает с замыканием  $C_0^1(G)$  по норме графика оператора  $\mathbf{grad}$ .

Заметим также, что в случае конечномерного пространства  $H$  и классической меры Лебега  $\mu = \lambda$ , пространство  $\mathcal{D}(\overline{\mathbf{grad}})$  совпадает с соболевским пространством  $W_2^1(G)$ , а условия а), б) выполняются для широкого класса областей с гладкой границей  $S$ .

## 2. Неравенство Фридрикса. Вариант 1.

**Теорема 1.** Пусть  $G$  — ограниченная область в  $H$ ,  $\mu$  — неотрицательная борелевская мера, конечная на шарах в  $H$ . Пусть существует векторное поле  $\mathbf{Z} \in C_b^1(H; H)$ , для которого выполнены следующие условия:

- а)  $\text{div}_\mu \mathbf{Z}|_V \in L_\infty(V; \mu)$  на шарах  $V \subset H$ ;
- б) существует  $t_0$  такое, что  $G \cap \Phi_{t_0} G = \emptyset$  (здесь  $\Phi_t$  — поток поля  $\mathbf{Z}$ );
- в) существует  $p \in \mathbb{N}$  такое, что каждая траектория  $t \mapsto \Phi_t(x)$  поля  $\mathbf{Z}$  при  $|t| \leq |t_0|$  пересекает  $S$  не более чем в  $p$  точках.

Тогда существует такая постоянная  $C > 0$ , что для каждой функции  $u \in C_b^1$  имеет место неравенство

$$\int_G u^2 d\mu \leq C \left( \int_G |u| \|\mathbf{grad} u\| d\mu + \overline{\lim}_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\varepsilon} \int_{S_\varepsilon} u^2 d\mu \right). \quad (4)$$

**Доказательство.** Не теряя общности, можно считать, что  $t_0 > 0$ . Пусть  $u$  принадлежит  $C_b^1$ . Для  $t \geq 0$  положим  $G(t) := \{x \mid \forall s \in [0; t]: \Phi_s x \in G\}$  и функцию  $F: [0; t_0] \rightarrow \mathbb{R}$  определим равенством

$$F(t) = \int_H (u^2 \circ \Phi_t) j_{G(t)} d\mu \quad (5)$$

(здесь  $j_A$  — индикатор множества  $A$ ).

**Шаг 1.** Докажем, что  $F$  абсолютно непрерывна на  $[0; t_0]$ . Полагая  $t \geq 0$ ,  $s > 0$ , имеем

$$\begin{aligned} F(t+s) - F(t) &= \int_H (u^2 \circ \Phi_{t+s} - u^2 \circ \Phi_t) j_{G(t+s)} d\mu + \\ &+ \int_H (u^2 \circ \Phi_t) (j_{G(t+s)} - j_{G(t)}) d\mu. \end{aligned} \quad (6)$$

В силу теоремы о среднем для каждого  $x \in G(t+s)$  существует  $\vartheta \in (0; 1)$ , для которого имеет место равенство

$$u^2(\Phi_{t+s}x) - u^2(\Phi_t x) = s ((\mathbf{grad} u^2)(\Phi_{t+\vartheta s}x), \mathbf{Z}(\Phi_{t+\vartheta s}x)), \tag{7}$$

откуда получаем оценку

$$\left| \int_H (u^2 \circ \Phi_{t+s} - u^2 \circ \Phi_t) j_{G(t+s)} d\mu \right| \leq \sup_G \|\mathbf{grad} u^2(\cdot)\| \sup_G \|\mathbf{Z}(\cdot)\| s \mu(G). \tag{8}$$

Далее оценим второе слагаемое в правой части равенства (6).

Прежде всего заметим, что  $G(t) \supset G(t+s)$  и при этом

$$(x \in G(t) \setminus G(t+s)) \Rightarrow (\exists \tau \in (t; t+s] : \Phi_\tau x \in S). \tag{9}$$

Данная импликация является следствием следующих условий:  $\Phi_t x$  принадлежит  $G$ ; существует  $\alpha \in (0, s]$ , для которого  $\Phi_{t+\alpha} x \notin G$ , и отображение  $[t, t+\alpha] \ni \tau \mapsto \Phi_\tau x \in H$  непрерывно.

Пусть  $V$  – шар в  $H$  достаточно большого радиуса ( $\Phi_t G \subset V$  при  $|t| \leq t_0$ ). Поскольку  $\operatorname{div}_\mu \mathbf{Z}|_V$  принадлежит  $L_\infty(V)$ , при  $|t| \leq t_0$  меры  $\mu_t = \mu \circ \Phi_t$  и  $\mu$  эквивалентны в  $G$ . При этом

$$\frac{d\mu_{-t}}{d\mu} \leq e^{M|t|} (\operatorname{mod} \mu) \leq e^{Mt_0} (\operatorname{mod} \mu), \tag{10}$$

где  $M = \|\operatorname{div}_\mu \mathbf{Z}\|_{L_\infty(V; \mu)}$  (см. [6], лемма 2).

Пусть  $\delta_0 \in (0; t_0)$ ;  $\Delta \subset [0; t_0]$  представляет собой дизъюнктивное объединение числовых промежутков:

$$\Delta = \bigvee_{k=1}^m \langle t_k, t_k + s_k \rangle, \quad \text{где } s_k > 0 \quad \text{и} \quad \sum_{k=1}^m s_k \leq \delta < \delta_0.$$

В силу (9)  $G(t_k) \setminus G(t_k + s_k) \subset \Phi_{[-(t_k+s_k), -t_k]} S$  (здесь и далее  $\Phi_\Delta A := \{\Phi_t x \mid t \in \Delta; x \in A\}$ ), поэтому, учитывая неравенство (10), получаем оценку

$$\mu(G(t_k) \setminus G(t_k + s_k)) \leq e^{Mt_0} \mu\left(\Phi_{[-\sum_{i=1}^k s_i, -\sum_{i=1}^{k-1} s_i]} S\right) \tag{11}$$

$$\left(\sum_{i=1}^0 s_i := 0 \text{ при } k = 1\right).$$

Условие в) теоремы 1 при  $\delta_0 < \frac{t_0}{2}$  приводит к неравенству

$$\sum_{k=1}^m \mu\left(\Phi_{[-\sum_{i=1}^k s_i, -\sum_{i=1}^{k-1} s_i]} S\right) \leq p \mu(\Phi_{[-\delta; 0]} S),$$

поэтому из (11) следует оценка

$$0 \leq \sum_{k=1}^m \int_H (u^2 \circ \Phi_t)(j_{G(t_k)} - j_{G(t_k+s_k)}) d\mu \leq p \sup_H u^2 e^{Mt_0} \mu(\Phi_{[-\delta; 0]} S). \tag{12}$$

Теперь из равенства (6) и неравенств (8), (12) следует абсолютная непрерывность на  $[0; t_0]$  функции  $F(t)$ .

*Шаг 2.*  $F(t_0) = 0$ ;  $F(0) = \int_G u^2 d\mu$ ; вследствие абсолютной непрерывности функция  $F$  почти всюду дифференцируема на  $[0; t_0]$  и имеет место равенство

$$\int_G u^2 d\mu = - \int_0^{t_0} F'(t) dt. \quad (13)$$

Зафиксируем  $t \in [0; t_0]$ . При всех  $x \in G$  справедливо равенство

$$\lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s} (u^2(\Phi_{t+s}x) - u^2(\Phi_t x)) = ((\mathbf{grad} u^2)(\Phi_t x), \mathbf{Z}(\Phi_t x)), \quad (14)$$

а из (7) следует равномерная, не зависящая от  $s$  оценка сверху семейства функций  $\left\{ \left| \frac{1}{s} (u^2 \circ \Phi_{t+s} - u^2 \circ \Phi_t) \right| \right\}$ .

В силу условия в) каждая точка  $x \in H$  не может войти более чем в  $p$  множеств вида  $\Phi_t S$  при  $|t| < \frac{t_0}{2}$ , поэтому вследствие эквивалентности мер  $\mu$  и  $\mu_t$  приходим к равенствам  $\mu(S) = 0$ ,  $\mu_t(S) = 0$  при  $|t| < t_0$ . Теперь из вложения

$$\{x \mid j_{G(t+s)}(x) \not\rightarrow j_{G(t)}(x)\} \subset \{x \mid \Phi_t x \in S\} = \Phi_{-t} S$$

следует сходимость  $j_{G(t+s)} \rightarrow j_{G(t)} \pmod{\mu}$  при  $s \rightarrow 0$ .

Тем самым применение теоремы Лебега о мажорируемой сходимости и равенство (14) приводят к (корректному) равенству

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow 0} \int_H \frac{1}{s} (u^2 \circ \Phi_{t+s} - u^2 \circ \Phi_t) j_{G(t+s)} d\mu &= \\ &= \int_G ((\mathbf{grad} u^2) \circ \Phi_t, \mathbf{Z} \circ \Phi_t) j_{G(t)} d\mu. \end{aligned} \quad (15)$$

Из (15) и (10) следует оценка

$$\begin{aligned} \left| \lim_{s \rightarrow 0} \int_H \frac{1}{s} (u^2 \circ \Phi_{t+s} - u^2 \circ \Phi_t) j_{G(t+s)} d\mu \right| &\leq \\ &\leq 2 \sup_H \|\mathbf{Z}(\cdot)\| \int_G |u| \|\mathbf{grad} u\| \frac{d\mu_{-t}}{d\mu} d\mu \leq \\ &\leq 2K e^{Mt_0} \int_G |u| \|\mathbf{grad} u\| d\mu \end{aligned} \quad (16)$$

(здесь и далее  $K = \sup_H \|\mathbf{Z}(\cdot)\|$ ).

Пусть теперь  $t$  — точка дифференцируемости функции  $F(\cdot)$ . Тогда из (6) и (15) следует существование предела

$$\lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s} \int_H (u^2 \circ \Phi_t)(j_{G(t)} - j_{G(t+s)}) d\mu.$$

Из (9) следует вложение  $\Phi_t(G(t) \setminus G(t+s)) \subset S_{Ks}$ . Поэтому

$$\begin{aligned} 0 \leq \int_H (u^2 \circ \Phi_t)(j_{G(t)} - j_{G(t+s)}) d\mu &\leq \int_{\Phi_{-t}(S_{Ks})} (u^2 \circ \Phi_t) d\mu = \\ &= \int_{S_{Ks}} u^2 \frac{d\mu_{-t}}{d\mu} d\mu \leq e^{Mt_0} \int_{S_{Ks}} u^2 d\mu, \end{aligned} \tag{17}$$

и, следовательно,

$$\lim_{s \rightarrow 0+0} \frac{1}{s} \int_H (u^2 \circ \Phi_t)(j_{G(t)} - j_{G(t+s)}) d\mu \leq Ke^{Mt_0} \overline{\lim}_{s \rightarrow 0+0} \frac{1}{s} \int_{S_s} u^2 d\mu. \tag{18}$$

Теперь из (13), (16) и (18) получаем неравенство (4) с постоянной  $C = 2Ke^{Mt_0}$ , что и доказывает теорему 1.

**Следствие 1.** В условиях теоремы 1 выполняется неравенство

$$\int_G u^2 d\mu \leq C \left( \left( \int_G u^2 d\mu \right)^{1/2} \left( \int_G \|\mathbf{grad} u\|^2 d\mu \right)^{1/2} + \overline{\lim}_{\varepsilon \rightarrow 0+0} \frac{1}{\varepsilon} \int_{S_\varepsilon} u^2 d\mu \right).$$

**Доказательство.** К правой части неравенства (4) следует применить неравенство Коши–Буняковского.

**Следствие 2** (неравенство Фридрихса). В условиях теоремы 1 существует постоянная  $C_1$ , для которой при всех  $u \in C_b^1$  выполняется неравенство

$$\|u\|_{L_2(G)}^2 \leq C_1 \left( \|\mathbf{grad} u\|^2 + \overline{\lim}_{\varepsilon \rightarrow 0+0} \frac{1}{\varepsilon} \int_{S_\varepsilon} u^2 d\mu \right).$$

**Доказательство.** Положим  $p = \|u\|_{L_2(G)}$ ,  $q = \|\mathbf{grad} u\|$ ,  $r = \left( \overline{\lim}_{\varepsilon \rightarrow 0+0} \frac{1}{\varepsilon} \int_{S_\varepsilon} u^2 d\mu \right)^{1/2}$ .

Тогда из (4) следует, что  $p^2 \leq C(pq + r^2)$ , поэтому  $p \leq \frac{Cq}{2} + \sqrt{\frac{C^2q^2}{4} + Cr^2}$ ,  $p^2 \leq \frac{C^2q^2}{2} + \frac{C^2q^2}{2} + 2Cr^2 \leq C_1(q^2 + r^2)$ , где  $C_1 = \max(C^2, 2C)$ , что и доказывает следствие.

**Замечание 1.** В качестве модельного примера можно рассмотреть в  $H$  продакт-меру  $\mu = \vartheta_1 \times \vartheta_2$ , соответствующую разложению  $H = H_1 \oplus H_2$ , где  $\dim H_1 < \infty$ ; плотность  $\frac{d\vartheta_1}{d\lambda}$  меры  $\vartheta_1$  относительно классической лебеговой меры  $\lambda$  в  $H_1$  из класса  $C^1$ ;  $\mathbf{Z}(\cdot) \equiv h \in H_1$  — постоянное векторное поле; область  $G$  строго выпукла в  $H$ . При этом выполнены все условия теоремы 1 и следствий 1, 2;  $p = 2$ .

### 3. Неравенство Фридрикса. Вариант 2.

**Теорема 2.** Пусть ограниченная область  $G \subset H$  и мера  $\mu$  согласованы и удовлетворяют условиям а), б) п. 1. Пусть существуют векторное поле  $\mathbf{Z} \in C_b^1(H; H)$ , для которого на шарах  $V \subset H$  выполнено условие  $\operatorname{div}_\mu \mathbf{Z}|_V \in L_\infty(V; \mu)$ , и  $t_0$  такое, что  $G \cap \Phi_{t_0} G = \emptyset$  (здесь  $\Phi_t$  — поток поля  $\mathbf{Z}$ ).

Тогда существует постоянная  $C > 0$  такая, что для любой функции  $u \in \mathcal{D}(\overline{\operatorname{grad}})$  имеет место неравенство

$$\int_G u^2 d\mu \leq C \left( \int_G |u| \|\overline{\operatorname{grad}} u\| d\mu + \int_S (\gamma(u))^2 d\sigma \right). \quad (19)$$

**Доказательство.** Прежде всего заметим, что неравенство (19) достаточно получить лишь для функций  $u \in C_b^1$ . Предельным переходом оно переносится на функции  $u \in \mathcal{D}(\overline{\operatorname{grad}})$ . Не теряя общности также можно считать, что  $t_0 > 0$ .

Далее доказательство с небольшими изменениями повторяет доказательство теоремы 1.

*Шаг 1.* Докажем, что функция  $F$ , определенная формулой (5), удовлетворяет на  $[0; t_0]$  условию Липшица.

Оценку второго слагаемого в правой части равенства (6) проведем по другой схеме.

Из неравенства (17) получаем оценку

$$0 \leq \int_H (u^2 \circ \Phi_t)(j_{G(t)} - j_{G(t+s)}) d\mu \leq e^{Mt_0} \sup_H u^2 \mu(S_{Ks}). \quad (20)$$

В силу (2) существуют  $l > 0$  и  $\delta > 0$  такие, что при  $s \in (0; \delta)$  имеет место неравенство  $\mu(S_{Ks}) \leq ls$ , поэтому из (20) следует вывод о том, что при  $s \in (0; \delta)$  и при всех  $t \in [0; t_0]$  имеет место оценка

$$0 \leq \int_H (u^2 \circ \Phi_t)(j_{G(t)} - j_{G(t+s)}) d\mu \leq e^{Mt_0} \sup_H (u^2) ls,$$

что в силу равенства (6) и оценки (8) завершает проверку липшицевости функции  $F$ .

*Шаг 2.* Вывод равенства (15) и оценки (16) проводится по той же схеме с единственным отличием: равенство  $\mu(S) = 0$  не нуждается в дополнительном выводе, оно следует из согласованности меры  $\mu$  и области  $G$  (см. (2)).

Наконец осталось заметить, что для  $u \in C_b^1$  существует  $\lim_{s \rightarrow 0+0} \frac{1}{s} \int_{S_s} u^2 d\mu = 2 \int_S u^2 d\sigma$  (см. (3)), что вместе с оценкой (18) и завершает доказательство теоремы.

По той же схеме, что и в п. 2, выводятся соответствующие следствия. В частности, отметим последнее из них.

**Следствие 3** (неравенство Фридрикса). В условиях теоремы 2 существует постоянная  $C_1$ , для которой при всех  $u \in \mathcal{D}(\overline{\operatorname{grad}})$  выполняется неравенство

$$\|u\|_{L_2(G)}^2 \leq C_1 \left( \|\overline{\operatorname{grad}} u\|^2 + \|\gamma(u)\|_{L_2(S)}^2 \right).$$

**Замечание 2.** Условия теоремы 2 очевидным образом выполняются в случае конечномерного  $H$  и классической лебеговой меры  $\mu$ . Однако в случае бесконечномерного пространства  $H$  на данном этапе исследований, в отличие от первого варианта, автору не удалось предложить нетривиальный модельный пример, в котором одновременно выполнены все условия теоремы 2. Путь решения этой проблемы, по мнению автора, следует искать в ослаблении условий согласования области  $G$  с мерой  $\mu$  (см. п. 1).

**Замечание 3.** Полученные результаты остаются в силе в случае замены  $H$  на (бесконечномерное) риманово многообразие с заданной на нем конечной неотрицательной борелевской мерой (см. [9, 10]), а также в случае конечномерных римановых многообразий с классической мерой „риманов объем”. Соответствующие доказательства идентичны приведенным выше.

### Литература

1. Богачев В. И. Дифференцируемые меры и исчисление Маллявэна. – М.; Ижевск: ПХД, 2008. – 544 с.
2. Uglanov A. V. Integration on infinite-dimensional surfaces and its applications. – Dordrecht: Kluwer Acad. Publ., 2000. – 262 p.
3. Богданский Ю. В. Лапласиан по мере на гильбертовом пространстве и задача Дирихле для уравнения Пуассона в  $L^2$ -версии // Укр. мат. журн. – 2011. – **63**, № 9. – С. 1169–1178.
4. Богданский Ю. В. Банаховы многообразия с ограниченной структурой и формула Гаусса–Остроградского // Укр. мат. журн. – 2012. – **64**, № 10. – С. 1299–1313.
5. Богданский Ю. В., Санжаревский Я. Ю. Задача Дирихле с лапласианом по мере на гильбертовом пространстве // Укр. мат. журн. – 2014. – **66**, № 6. – С. 733–739.
6. Богданский Ю. В. Граничный оператор следа в области гильбертова пространства и характеристическое свойство его ядра // Укр. мат. журн. – 2015. – **67**, № 11. – С. 1450–1460.
7. Богданский Ю. В. Принцип максимума для лапласиана по мере в области гильбертова пространства // Укр. мат. журн. – 2016. – **68**, № 4. – С. 460–468.
8. Иосида К. Функциональный анализ. – М.: Мир, 1967. – 204 с.
9. Богданский Ю. В., Потапенко А. Ю. Лапласиан по мере на римановом многообразии и задача Дирихле. I // Укр. мат. журн. – 2016. – **68**, № 7. – С. 897–907.
10. Богданский Ю. В., Потапенко А. Ю. Лапласиан по мере на римановом многообразии и задача Дирихле. II // Укр. мат. журн. – 2016. – **68**, № 11. – С. 1443–1449.

Получено 24.03.18