

ЛАПЛАСИАН ПО ГАУССОВОЙ МЕРЕ И ЭРГОДИЧЕСКАЯ ТЕОРЕМА

We consider the Laplacian generated by the Gaussian measure on a separable Hilbert space and prove the ergodic theorem for the corresponding one-parameter semigroup.

Розглянуто лапласіан, що породжений гауссовою мірою на сепарабельному гільбертовому просторі. Для відповідної однопараметричної напівгрупи встановлено ергодичну теорему.

1. Предварительные сведения. Пусть H — сепарабельное вещественное гильбертово пространство ($\dim H \leq \infty$); μ — конечная неотрицательная борелевская мера на H с дополнительным условием: $\mu(U) > 0$ для любого непустого открытого множества U в H .

Обозначим через $C_b^1(H)$ пространство всех непрерывно дифференцируемых функций на H , ограниченных на H вместе со своей производной.

Наряду с функциональным пространством $L_2(H) = L_2(H, \mu)$ будем рассматривать пространство $L_2(H; H)$ квадратично интегрируемых векторных полей на H . Норму в $L_2(H; H)$ задаем формулой $\|\mathbf{Z}\|^2 = \int_H \|\mathbf{Z}(x)\|^2 d\mu$, а интегрируемость векторного поля понимаем в смысле конструкции Бохнера.

Функциональное пространство $C_b^1(H)$ плотно в $L_2(H)$ (доказательство этого факта аналогично доказательству предложения 1 из работы [1]).

Соответствие $\mathbf{grad}: f \mapsto \mathbf{grad} f$ задает оператор $\mathbf{grad}: L_2(H) \rightarrow L_2(H; H)$ с областью определения $C_b^1(H)$. Корректность задания этого оператора является следствием условий на меру μ : $(u \in C_b^1(H); u = 0 \pmod{\mu}) \Rightarrow (u \equiv 0)$. В частности, оператор \mathbf{grad} корректно определен в случае гауссовой меры μ , ядерный корреляционный оператор которой имеет плотный в H образ.

Для $h \in H$ меру μ_h определим равенством $\mu_h(A) = \mu(A + h)$, которое предполагается выполненным для каждого борелевского множества в H ($A \in \mathfrak{B}(H)$). Мера μ называется дифференцируемой (по Фомину) вдоль вектора h , если для каждого $A \in \mathfrak{B}(H)$ существует предел $\vartheta_h(A) = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} (\mu_{th}(A) - \mu(A))$. В этом случае ϑ_h также является мерой (знакопеременной), абсолютно непрерывной относительно меры μ . Если при этом $\rho_\mu^h = \frac{d\vartheta_h}{d\mu} \in L_2(H)$, то мера μ называется L_2 -дифференцируемой вдоль вектора h .

Лемма 1. Пусть в пространстве H существует полная система \mathcal{L} векторов, вдоль которых мера μ L_2 -дифференцируема. Тогда оператор \mathbf{grad} замыкаем.

Доказательство. Пусть $u_m \in C_b^1(H)$, $u_m \rightarrow 0$ в $L_2(H)$; $\mathbf{grad} u_m \rightarrow \mathbf{Z} \in L_2(H; H)$. Если $\varphi \in C_b^1(H)$, то $\varphi \cdot u_m \rightarrow 0$ в $L_2(H)$; $\mathbf{grad}(\varphi \cdot u_m) = \varphi \cdot \mathbf{grad} u_m + u_m \cdot \mathbf{grad} \varphi \rightarrow \varphi \cdot \mathbf{Z}$ в $L_2(H; H)$. Для каждого вектора $h \in \mathcal{L}$ имеет место равенство

$$\int_H (\mathbf{grad}(\varphi \cdot u_m), h) d\mu = - \int_H \varphi u_m \cdot \rho_\mu^h d\mu$$

(см., например, [2]).

Переходя к пределу $m \rightarrow \infty$, получаем

$$\int_H (\mathbf{Z}, \varphi h) d\mu = 0 \quad \text{для каждого } h \in \mathcal{L}.$$

Линейные комбинации индикаторов открытых подмножеств в H (с векторными коэффициентами) плотны в $L_2(H; H)$, а они, в свою очередь, аппроксимируются линейными комбинациями функций вида $\varphi \cdot h$ ($\varphi \in C_b^1$; $h \in \mathcal{L}$). Отсюда и следует равенство $\mathbf{Z} = 0 \pmod{\mu}$, что и доказывает лемму.

Следствие 1. Пусть μ — гауссова мера в H с ядерным корреляционным оператором A , образ которого плотен в H . Тогда $\mathbf{grad}: L_2(H) \supset C_b^1(H) \rightarrow L_2(H; H)$ — плотно определенный замыкаемый оператор.

Доказательство следует из леммы 1, так как мера μ L_2 -дифференцируема вдоль векторов $h \in \text{Im } A$.

Определим оператор $\text{div}: L_2(H; H) \rightarrow L_2(H)$ равенством $\text{div} = -(\mathbf{grad})^*$. Иными словами, для $\mathbf{Z} \in D(\text{div})$ и любой функции $u \in C_b^1(H)$ выполнено равенство

$$\int_H (\mathbf{Z}, \mathbf{grad} u) d\mu = - \int_H \text{div } \mathbf{Z} \cdot u d\mu.$$

Предлагаемый оператор div является L_2 -версией классического понятия дивергенции векторного поля \mathbf{Z} относительно меры μ (или, другими словами, логарифмической производной меры μ вдоль векторного поля \mathbf{Z}).

В случае, когда оператор \mathbf{grad} допускает замыкание, лапласиан по мере μ определим формулой $\Delta = \text{div} \circ \overline{\mathbf{grad}}: L_2(H) \rightarrow L_2(H)$. Δ — самосопряженный отрицательно определенный оператор; его область определения плотна в $D(\overline{\mathbf{grad}})$, наделенном нормой графика оператора \mathbf{grad} [3]. Поэтому $D(\Delta)$ плотна в $L_2(H)$ и, согласно теореме Хилле–Иосиды (в форме Люмера–Филлипса), оператор Δ является генератором C_0 -полугруппы сжатий в пространстве $L_2(H)$.

Настоящая работа посвящена исследованию некоторых особенностей поведения этой полугруппы в случае гауссовой меры μ , ядерный корреляционный оператор которой имеет плотный образ в H .

2. Полугруппа, порожденная лапласианом. Пусть A — ядерный неотрицательный оператор в H , образ которого плотен в H ; μ_A — гауссова мера в H с корреляционным оператором A ; h — собственный вектор оператора A с собственным числом $\lambda > 0$. Через \tilde{h} обозначим функцию на H вида $\tilde{h}(x) = (x, h)$. Тогда $\mathbf{grad} \tilde{h} = h$ (постоянное векторное поле). В силу формулы интегрирования по частям [4] имеет место равенство

$$\int_H v \cdot \tilde{h} d\mu_A = \int_H (\mathbf{grad} v, \lambda h) d\mu_A,$$

справедливое для всех $v \in C_b^1(H)$.

Из последнего равенства следует, что $\lambda h \in D(\text{div})$ и $\tilde{h} = -\text{div}(\lambda h) = -\lambda \text{div}(\mathbf{grad} \tilde{h})$. Следовательно, $\tilde{h} \in D(\Delta)$ и имеет место равенство

$$\Delta \tilde{h} = -\frac{1}{\lambda} \tilde{h}. \quad (1)$$

Если $T(t)$ — однопараметрическая полугруппа с генератором Δ , то, как следует из (1), имеет место равенство

$$T(t)\tilde{h} = e^{-\frac{t}{\lambda}} \tilde{h}. \quad (1')$$

Лемма 2. Пусть $u_1, \dots, u_m \in C_b^1(H) \cap D(\Delta)$, $\mathcal{F} \in C^2(\mathbb{R}^m)$. Тогда сложная функция $v(x) = \mathcal{F}(u_1(x), \dots, u_m(x)) \in D(\Delta)$ и при этом

$$\begin{aligned} \Delta v = & \sum_{k=1}^m \mathcal{F}'_k(u_1(x), \dots, u_m(x)) \Delta u_k(x) + \\ & + \sum_{i,k=1}^m \left(\mathcal{F}''_{ik}(u_1(x), \dots, u_m(x)) \mathbf{grad} u_i(x), \mathbf{grad} u_k(x) \right). \end{aligned} \quad (2)$$

Доказательство. Имеем $\mathbf{grad} v = \sum_{k=1}^m \mathcal{F}'_k(u_1(x), \dots, u_m(x)) \cdot \mathbf{grad} u_k(x)$. Далее следует воспользоваться тождеством $\operatorname{div}(f \cdot \mathbf{Z}) = f \cdot \operatorname{div} \mathbf{Z} + (\mathbf{grad} f, \mathbf{Z})$, справедливым для $\mathbf{Z} \in D(\operatorname{div})$; $f \in C_b^1(H)$ [5].

Следствие 2. Пусть h_1, h_2, \dots, h_m — попарно ортогональные собственные векторы оператора A , соответствующие собственным числам $\lambda_k > 0$, $k = 1, \dots, m$. Тогда функция $v = \tilde{h}_1 \cdot \tilde{h}_2 \cdot \dots \cdot \tilde{h}_m$ является собственной функцией оператора Δ и имеет место равенство $\Delta v = -\left(\frac{1}{\lambda_1} + \frac{1}{\lambda_2} + \dots + \frac{1}{\lambda_m}\right) \tilde{h}_1 \cdot \dots \cdot \tilde{h}_m$.

Следствие 3. Пусть $\|h\| = 1$, $Ah = \lambda h$. Для функции $v = \tilde{h}^m$ имеет место равенство

$$\Delta v = -\frac{m}{\lambda} v + m(m-1) \tilde{h}^{m-2}. \quad (3)$$

Доказательство. Для функции $\mathcal{F}(s) = s^m$ равенство (2) превращается в следующее: $\Delta v = m \cdot \tilde{h}^{m-1} \Delta \tilde{h} + m(m-1) \tilde{h}^{m-2}$, что и приводит к формуле (3).

Лемма 3. Пусть h — нормированный собственный вектор оператора A с собственным числом $\lambda > 0$, $T(t)$ — однопараметрическая полугруппа в $L_2(H)$ с генератором Δ . Тогда имеет место равенство

$$T(t)(\tilde{h}^m) = e^{-\frac{mt}{\lambda}} \left(\tilde{h}^m - \sum_{k=1}^{\lfloor m/2 \rfloor} \alpha_k \tilde{h}^{m-2k} \right) + \sum_{k=1}^{\lfloor m/2 \rfloor} \alpha_k T(t)(\tilde{h}^{m-2k}), \quad (4)$$

где

$$\alpha_k = (-1)^{k-1} \frac{m!}{(m-2k)! k! 2^k} \lambda^k. \quad (5)$$

Доказательство. При $t = 0$ формула (4) превращается в равенство $T(0)(\tilde{h}^m) = \tilde{h}^m$, и достаточно лишь доказать, что константа α_k в (4) удовлетворяет равенству (5). Применяя (3) к равенству

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(e^{-\frac{mt}{\lambda}} \left(\tilde{h}^m - \sum_{k=1}^{[m/2]} \alpha_k \tilde{h}^{m-2k} \right) \right) = e^{-\frac{mt}{\lambda}} \Delta \left(\tilde{h}^m - \sum_{k=1}^{[m/2]} \alpha_k \tilde{h}^{m-2k} \right),$$

приходим к системе уравнений

$$\alpha_1 \cdot \frac{m}{\lambda} = m(m-1) + \frac{\alpha_1}{\lambda} (m-2),$$

$$\alpha_k \cdot \frac{m}{\lambda} = -\alpha_{k-1} (m-2k+2)(m-2k+1) + \alpha_k \cdot \frac{m-2k}{\lambda}, \quad k = 2, 3, \dots, \left[\frac{m}{2} \right].$$

Решая систему, получаем равенства (5).

Следствие 4. Если $m = 2k - 1$, $k \in \mathbb{N}$, то $\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}^m) = 0$; если $m = 2k - 2$, $k \in \mathbb{N}$, то

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}^{2k}) = \frac{(2k)!}{2^k k!} \lambda^k. \tag{6}$$

Доказательство. В силу формулы (1') $\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}) = 0$, поэтому из (4) для нечетных m получим равенство $\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}^m) = 0$. Поскольку для $m = 0$ $\tilde{h}^0 = 1$ и $T(t)(\tilde{h}^0) \equiv 1 \rightarrow 1$, $t \rightarrow +\infty$, в силу формулы (4) $\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}^m)$ существует для всех $m = 2k$, $k \in \mathbb{N}$. Положим $\beta_k = \lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}^{2k})$. Тогда из (4) получаем равенство

$$\beta_k = \sum_{j=1}^k \alpha_j^{(k)} \beta_{k-j}, \tag{7}$$

где $\alpha_j^{(k)} = (-1)^{j-1} \frac{(2k)!}{(2k-2j)! j! 2^j} \lambda^j$, $1 \leq j \leq k$ (см. (5)).

Формула (7) дает возможность доказать (6), применив метод математической индукции. При $k = 0$ равенство очевидно. Индукционный шаг. Равенство

$$\frac{(2k)!}{2^k k!} \lambda^k = \sum_{j=1}^k (-1)^{j-1} \frac{(2k)!}{(2k-2j)! j! 2^j} \lambda^j \cdot \frac{(2k-2j)!}{2^{k-j} (k-j)!} \lambda^{k-j}$$

непосредственно следует из очевидного: $1 = C_k^1 - C_k^2 + \dots + (-1)^{k-1} C_k^k$.

С другой стороны, из равенства $\int_H e^{(x,y)} \mu_A(dx) = e^{(Ay,y)/2}$ (см. [4]) следует равенство $\int_H \exp(t\tilde{h}) \mu_A(dx) = e^{\lambda t^2/2}$, а разлагая обе части по степеням t , получаем тождества

$$\int_H \tilde{h}^m d\mu_A = \begin{cases} 0, & \text{если } m = 2k - 1, \quad k \in \mathbb{N}, \\ \frac{(2k)!}{2^k k!} \lambda^k, & \text{если } m = 2k, \quad k \in \mathbb{N} \cup \{0\}. \end{cases}$$

Тем самым приходим к формуле

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)(\tilde{h}^m) = \int_H \tilde{h}^m d\mu_A.$$

Далее будет доказано, что последнее равенство имеет место и для любой функции $u \in L_2(H)$.

3. Эргодическая теорема.

Лемма 4. Пусть $H = H_1 \oplus H_2$ — разложение гильбертова пространства H в ортогональную сумму своих подпространств; μ_1 и μ_2 — конечные борелевские меры в H_1 и H_2 соответственно, удовлетворяющие условию $\mu_k(U) > 0$ для любого непустого открытого множества $U \subset H_k$, $k = 1, 2$; P_k — ортопроекторы в H , $\text{Im } P_k = H_k$, $k = 1, 2$; Δ_k — лапласиан по мере μ_k в H_k ; Δ — лапласиан в H по мере $\mu = \mu_1 \otimes \mu_2$ (предполагается, что операторы Δ , Δ_1 , Δ_2 корректно определены (см. п. 1)). Пусть $f \in D(\Delta_1) \subset L_2(H_1, \mu_1)$. Тогда $u = f \circ P_1 \in D(\Delta) \subset L_2(H, \mu)$ и при этом $\Delta u = (\Delta_1 f) \circ P_1$.

Доказательство. Пусть $f \in D(\Delta_1)$. Тогда существуют последовательность $f_n \in C_b^1(H_1)$, для которой $f_n \rightarrow f$ в $L_2(H_1)$, и предел последовательности $\{\mathbf{grad} f_n\}$ в $L_2(H_1; H_1)$, который обозначим $\overline{\mathbf{grad}}_1 f$. Но тогда функции $u_n = f_n \circ P_1 \in C_b^1(H)$, $\int_H (u_n - u)^2 d\mu = \int_{H_1} (f_n - f)^2 d\mu_1 \rightarrow 0$, $n \rightarrow \infty$. Далее, $(\mathbf{grad} u_n)(x) = i_1(\mathbf{grad} f_n(P_1(x)))$, где $i_1: H_1 \hookrightarrow H$ (вложение H_1 в H), последовательность $\{\mathbf{grad} u_n\}$ сходится в $L_2(H; H)$ к векторному полю $i_1(\overline{\mathbf{grad}}_1 f(P_1(x)))$. Действительно,

$$\begin{aligned} & \int_H \left\| i_1(\mathbf{grad} f_n(P_1(x))) - i_1(\overline{\mathbf{grad}}_1 f(P_1(x))) \right\|^2 d\mu = \\ & = \int_{H_1} \left\| \mathbf{grad} f_n - \overline{\mathbf{grad}}_1 f \right\|^2 d\mu_1 \rightarrow 0, \quad n \rightarrow \infty. \end{aligned}$$

Итак, $u = f \circ P_1 \in D(\overline{\mathbf{grad}})$.

Поскольку $f \in D(\Delta_1)$, для любой функции $\varphi \in C_b^1(H_1)$ имеет место равенство

$$\int_{H_1} \Delta_1 f \cdot \varphi d\mu_1 = - \int_{H_1} (\overline{\mathbf{grad}}_1 f, \mathbf{grad} \varphi) d\mu_1. \quad (8)$$

Пусть $v \in C_b^1(H)$. Для доказательства леммы достаточно выполнения равенства

$$\int_H ((\Delta_1 f) \circ P_1) \cdot v d\mu = - \int_H (\overline{\mathbf{grad}} u, \mathbf{grad} v) d\mu,$$

из которого вследствие произвольности $v \in C_b^1(H)$ и будет следовать результат:

$$\begin{aligned} & \int_H (\overline{\mathbf{grad}} u, \mathbf{grad} v) d\mu = [\text{далее } x_k = P_k x] = \\ & = \int_H (i_1 \overline{\mathbf{grad}}_1 f(P_1 x), P_1 \mathbf{grad} v(x_1 + x_2)) d\mu = [\text{полагаем } v_{x_2}(x_1) = v(x_1 + x_2)] = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \int_{H_2} \mu_2(dx_2) \int_{H_1} (\overline{\mathbf{grad}}_1 f, \mathbf{grad} v_{x_2}) d\mu_1 = [\text{применим (8)}] = \\
 &= - \int_{H_2} \mu_2(dx_2) \int_{H_1} \Delta_1 f \cdot v_{x_2} d\mu_1 = - \int_H (\Delta_1 f)(P_1 x) \cdot v(x_1 + x_2) d\mu.
 \end{aligned}$$

Лемма доказана.

Лемма 5. Пусть $T_1(t)$ и $T_2(t)$ — C_0 -полугруппы в банаховых пространствах X_1 и X_2 соответственно и $A_k = T'_k(0)$ — их генераторы. Пусть $Q: X_2 \rightarrow X_1$ — ограниченный линейный оператор, для которого $Q(D(A_2)) \subset D(A_1)$, и для каждого $y \in D(A_2)$ выполнено равенство $QA_2y = A_1Qy$. Тогда для любых $t \geq 0$ и $y \in X_2$ имеет место равенство

$$QT_2(t)y = T_1(t)Qy. \tag{9}$$

Доказательство. Равенство (9) достаточно доказать для векторов y из плотного подмножества в X_2 . Полагаем $y \in D(A_2)$. Тогда $Qy \in D(A_1)$, поэтому при $t \geq 0$ обе части равенства (9) дифференцируемы по t :

$$\frac{d}{dt}(QT_2(t)y) = QA_2T_2(t)y = A_1QT_2(t)y,$$

$$\frac{d}{dt}T_1(t)Qy = A_1T_1(t)Qy.$$

Поскольку $QT_2(0)y = Qy = T_1(0)Qy$, то равенство (9) для $y \in D(A_2)$ следует из единственности решения в X_1 дифференциального уравнения $\frac{d}{dt}z(t) = A_1z(t)$ с начальным условием $z(0) = Qy$.

Лемма доказана.

Следствие 5. Пусть в условиях леммы 4 $T(t)$ — C_0 -полугруппа в $L_2(H) = L_2(H, \mu)$ с генератором Δ , $T_1(t)$ — C_0 -полугруппа в $L_2(H_1)$ с генератором Δ_1 . Тогда для каждой функции $f \in L_2(H_1)$ при всех $t \geq 0$ имеет место равенство

$$T(t)(f \circ P_1) = (T_1(t)f) \circ P_1.$$

Доказательство. Применим лемму 5 к пространствам $X_1 = L_2(H)$, $X_2 = L_2(H_1)$. Положим $A_1 = \Delta$, $A_2 = \Delta_1$ и $(Qf)(x) = f(P_1x)$ для $f \in L_2(H_1)$. Тогда $\|Qf\|^2 = \int_H f^2(P_1x)d\mu = \mu_2(H_2) \int_{H_1} f^2 d\mu_1 = \mu_2(H_2)\|f\|^2$. Теперь из леммы 4 следует выполнение всех условий леммы 5.

Следствие доказано.

Лемма 6. Пусть μ — конечная неотрицательная мера в H , для которой существует такое линейное многообразие \mathcal{L} в H , что для каждого $h \in \mathcal{L}$ мера μ_h эквивалентна мере μ (квазиинвариантность меры μ вдоль вектора h), причем $\gamma_h = \frac{d\mu_h}{d\mu} \in L_2(H, \mu)$ и $\sup \{\|\gamma_{th}\|_{L_2(H)} \mid 0 \leq t \leq 1\} < \infty$. Пусть $u \in D(\overline{\mathbf{grad}})$, $\overline{\mathbf{grad}} u = 0 \pmod{\mu}$. Тогда для каждого $h \in \mathcal{L}$ равенство $u(x+h) = u(x)$ выполнено для μ -почти всех $x \in H$.

Доказательство. Пусть $u_m \in C_b^1(H)$, $u_m \rightarrow u$ в $L_2(H)$, $\mathbf{grad} u_m \rightarrow 0$ в $L_2(H; H)$. Тогда для каждого борелевского множества $A \in \mathfrak{B}(H)$ и $h \in H$ имеют место равенства

$$\int_A u_m(x+h) d\mu - \int_A u_m(x) d\mu = \int_0^1 dt \int_A (\mathbf{grad} u_m(x+th), h) d\mu. \quad (10)$$

При этом $\lim_{m \rightarrow \infty} \int_A u_m d\mu = \int_A u d\mu$, а для $h \in \mathcal{L}$ получим также

$$\begin{aligned} \int_A u_m(x+h) d\mu &= \int_{A+h} u_m d\mu_{-h} = \int_{A+h} u_m \cdot \gamma_{-h} d\mu \xrightarrow{m \rightarrow \infty} \\ &\xrightarrow{m \rightarrow \infty} \int_{A+h} u \cdot \gamma_{-h} d\mu = \int_A u(x+h) d\mu. \end{aligned}$$

Для каждого фиксированного $t \in [0; 1]$ и фиксированного $h \in \mathcal{L}$ при $m \rightarrow \infty$ имеет место сходимость

$$\begin{aligned} \int_A (\mathbf{grad} u_m(x+th), h) d\mu &= \int_{A+th} (\mathbf{grad} u_m(x), h) \cdot \gamma_{-th} d\mu \longrightarrow \\ &\longrightarrow \int_{A+th} (\overline{\mathbf{grad} u}, h) \cdot \gamma_{-th} d\mu = \int_A (\overline{\mathbf{grad} u}(x+th), h) d\mu. \end{aligned}$$

При этом последовательность функций $g_m(t) = \int_A (\mathbf{grad} u_m(x+th), h) \mu(dx)$ в силу условий леммы по модулю равномерно ограничена на $[0; 1]$ интегрируемой на $[0; 1]$ функцией:

$$\begin{aligned} \left| \int_A (\mathbf{grad} u_m(x+th), h) d\mu \right| &\leq \int_H \|\mathbf{grad} u_m(x+th)\| d\mu \cdot \|h\| = \\ &= \|h\| \cdot \int_H \|\mathbf{grad} u_m\| \cdot \gamma_{-th} d\mu \leq \|h\| \cdot \|\mathbf{grad} u_m\| \cdot \|\gamma_{-th}\|_{L_2(H)}. \end{aligned}$$

Поэтому предельным переходом из (10) для $h \in \mathcal{L}$ получим

$$\int_A u(x+h) d\mu - \int_A u(x) d\mu = \int_0^1 dt \int_A (\overline{\mathbf{grad} u}(x+th), h) d\mu. \quad (11)$$

Поскольку $\overline{\mathbf{grad} u} = 0 \pmod{\mu}$, из условия квазиинвариантности меры μ вдоль вектора $h \in \mathcal{L}$ следует, что для $h \in \mathcal{L}$ и $t \in \mathbb{R}$ имеет место равенство $(\overline{\mathbf{grad} u}(\cdot + th), h) = 0 \pmod{\mu}$, поэтому из (11) следует равенство

$$\varphi_h(A) = \int_A u(x+h) d\mu = \int_A u d\mu = \varphi_0(A).$$

Последнее равенство справедливо для всех $A \in \mathfrak{B}(H)$, поэтому для каждого $h \in \mathcal{L}$ равенство $u(x) = u(x+h)$ выполнено для почти всех $x \in H$.

Лемма доказана.

Замечание 1. В случае, когда \mathcal{L} плотно в H , исходное условие, наложенное на меру μ в сепарабельном гильбертовом пространстве H : „ $\mu(U) > 0$ для любого непустого открытого множества U в H ”, является следствием квазиинвариантности меры μ , заложенной в условии леммы 6. В частности, эти условия выполнены для гауссовой меры в H , ядерный корреляционный оператор которой имеет плотный образ в H .

Следствие 6. Если в условиях леммы 6 пространство H конечномерно и $\mathcal{L} = H$, то $u(x) = \text{const} \pmod{\mu}$.

Доказательство. Из теорем Фубини и Тонелли следует равенство

$$\int_H \mu(dx) \int_H |u(x+h) - u(x)| \mu(dh) = \int_H \mu(dh) \int_H |u(x+h) - u(x)| \mu(dx) = 0,$$

поэтому для почти всех x равенство $u(x+h) = u(x)$ выполнено для почти всех h .

Зафиксируем $x_0 \in H$, для которого $u(x_0+h) = u(x_0)$ для почти всех h . В силу квазиинвариантности меры μ множеством полной меры будет также множество $\{h \mid u(h) = u(x_0)\}$, что и доказывает следствие.

Теорема. Пусть μ — гауссова мера на сепарабельном гильбертовом пространстве H , корреляционный оператор которой — положительный ядерный оператор A с плотным в H образом. Пусть Δ — построенный выше оператор Лапласа по мере μ , $T(t)$ — однопараметрическая полугруппа в $L_2(H) = L_2(H, \mu)$ с генератором Δ . Тогда для каждой функции $u \in L_2(H)$ имеет место равенство

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)u = \int_H u d\mu \pmod{\mu}. \quad (12)$$

Доказательство. В силу замечания 1 соответствующий оператор \mathbf{grad} корректно определен. Из формулы (12) [6, с. 115] следует выполнение условий леммы 1, поэтому оператор $\overline{\mathbf{grad}}$ и лапласиан Δ также определены.

Отрицательно определенный самосопряженный оператор Δ порождает в $L_2(H)$ аналитическую полугруппу сжатий $T(t)$ [7, с. 105], поэтому для каждой функции $u \in L_2(H)$ при $t > 0$ имеет место включение $T(t)u \in D(\Delta)$ и при этом $C := \sup_{t>0} \|t \Delta T(t)\| < \infty$ [7, с. 101].

Для генератора полугруппы сжатий $T(t)$ на рефлексивном пространстве $L_2(H)$ имеет место разложение в прямую (ортогональную в силу самосопряженности оператора Δ) сумму: $L_2(H) = \overline{\text{Im } \Delta} \oplus \text{Ker } \Delta$. Пусть Q — ортопроектор в $L_2(H)$ на $\text{Ker } \Delta$. Тогда для $u \in L_2(H)$ имеем разложение $u = (I - Q)u + Qu$, $T(t)(Qu) = Qu$ для всех $t \geq 0$. Пусть $u \in \text{Im } \Delta$. Тогда $u = \Delta v$, $v \in D(\Delta)$, $T(t)u = \Delta T(t)v$, $\|\Delta T(t)v\| \leq \frac{C}{t} \|v\| \rightarrow 0$, $t \rightarrow +\infty$. Предельным переходом равенство $\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)u = 0$ доказывается для всех $u \in \overline{\text{Im } \Delta}$. Тем самым доказано, что для всех $u \in L_2(H)$ существует $\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)u = Qu$.

Функции из $\text{Im } Q$ — это в точности Δ -гармонические функции на H . Если $\Delta u = 0$, то $u \in D(\overline{\mathbf{grad}})$ и существует последовательность функций $u_n \in C_b^1(H)$, для которых $u_n \rightarrow u$ в $L_2(H)$ и $\overline{\mathbf{grad}} u_n \rightarrow \overline{\mathbf{grad}} u$ в $L_2(H; H)$. С другой стороны, имеет место равенство

$$0 = \int_H \Delta u \cdot u_n d\mu = - \int_H (\overline{\mathbf{grad}} u, \mathbf{grad} u_n) d\mu,$$

поэтому предельным переходом $n \rightarrow \infty$ приходим к выводу: $(\Delta u = 0$ почти всюду) \Leftrightarrow $(\overline{\mathbf{grad}} u = 0$ почти всюду).

Пусть $\{e_1, e_2, \dots\}$ – ортонормированный базис в H из собственных векторов корреляционного оператора A и P_n – ортопроектор в H на линейную оболочку векторов $\{e_1, \dots, e_n\}$. Разложение $H = P_n H \oplus (I - P_n)H$ индуцирует на $P_n H$ и $(I - P_n)H$ меры по принципу: $\mu_1(A) = \mu(A + (I - P_n)H)$, $\mu_2(B) = \mu(P_n H + B)$ (здесь $A \in \mathfrak{B}(P_n H)$; $B \in \mathfrak{B}((I - P_n)H)$). При этом $\mu = \mu_1 \otimes \mu_2$.

Если за \mathcal{L} принять линейную оболочку векторов $\{e_k\}_{k=1}^\infty$, то выполнены условия леммы 6.

Рассмотрим конечномерное подпространство $P_n H$, $\mathcal{L} \cap P_n H = P_n H$. Если $\Delta_1 g = 0$ (здесь Δ_1 – лапласиан в $P_n H$ по мере μ_1), то, как было доказано выше, $\overline{\mathbf{grad}}_1 g = 0$ и, в силу следствия 6, $g = \text{const}$ (почти всюду) в $P_n H$. Следовательно, $\lim_{t \rightarrow +\infty} T_1(t)f$ – постоянная функция (mod μ_1) для любой $f \in L_2(P_n H)$ (здесь $T_1(t)$ – полугруппа в $P_n H$ с генератором Δ_1). $f \mapsto \lim_{t \rightarrow +\infty} T_1(t)f$ – ортопроектор на подпространство констант, поэтому

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} T_1(t)f = \int_{P_n H} f d\mu_1 \quad (\text{mod } \mu_1).$$

В силу следствия 5 для функции $u \in L_2(H)$ вида $u(x) = f(P_n x)$ имеет место равенство $(T(t)u)(x) = (T_1(t)f)(P_n x)$, поэтому для таких функций u получим

$$\lim_{t \rightarrow +\infty} T(t)u = \int_{P_n H} f d\mu_1 = \int_H u d\mu \quad (\text{mod } \mu).$$

Осталось заметить, что функции вида $f(P_n x)$, где $n \in \mathbb{N}$, а $f \in C_b(P_n H)$, образуют плотное множество в пространстве $L_2(H)$.

Теорема доказана.

Следствие 7. Для гауссовой меры, ядерный корреляционный оператор которой имеет плотный в H образ, Δ -гармоническими функциями в H являются только константы (mod μ).

1. 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.
2. Богачев В. И. Дифференцируемые меры и исчисление Маллявэна. – М.; Ижевск: РХД, 2008. – 544 с.
3. Бирман М. Ш., Соломяк М. З. Спектральная теория самосопряженных операторов в гильбертовом пространстве. – Л.: Изд-во Ленингр. ун-та, 1980. – 264 с.
4. Далецкий Ю. Л., Фомин С. В. Меры и дифференциальные уравнения в бесконечномерных пространствах. – М.: Наука, 1983. – 384 с.
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. Скороход А. В. Интегрирование в гильбертовом пространстве. – М.: Наука, 1975. – 232 с.
7. Engel K.-J., Nagel R. One-parameter semigroups for linear evolution equations // Grad. Texts Math. – 2000. – 194. – 586 p.

Получено 06.03.14,
после доработки – 04.06.15