

## ІСНУВАННЯ РОЗВ'ЯЗКУ ЗАДАЧІ НЕЙМАНА ДЛЯ РІВНЯННЯ ТЕПЛОПРОВІДНОСТІ ІЗ ЗАГАЛЬНОЮ СТОХАСТИЧНОЮ МІРОЮ

**М. Ф. Городній, Д. М. Полюля**

*Київ. нац. ун-т ім. Т. Шевченка*

*Україна, 01033, Київ, вул. Володимирська, 64*

*We find sufficient conditions for existence of a weak solution of the Neumann problem for the heat equation with stochastic action described by an integral and a general stochastic measure.*

*Приведены достаточные условия существования слабого решения задачи Неймана для уравнения теплопроводности со случайным воздействием, описываемым с помощью интеграла по общей стохастической мере.*

**1. Вступ.** У роботі [1] встановлено існування слабого розв'язку задачі Коші для рівняння теплопроводності з випадковим впливом, який описується за допомогою інтеграла за загальною стохастичною мірою. Для випадку  $n$  просторових змінних такий розв'язок визначається як деякий узагальнений випадковий процес  $V_t, t > 0$ , такий, що при фіксованому  $t > 0$   $V_t$  є узагальненою випадковою функцією, визначеною на просторі Шварца  $S(\mathbb{R}^n)$  швидкоспадних основних функцій. Аналогічний результат щодо існування слабого розв'язку задачі Коші для хвильового рівняння з випадковим впливом отримано в [1] для  $n = 1$  і у [2] для  $n = 2, 3$ . Про застосування хвильових рівнянь із стохастичними мірами див. [1, 3, 4] та наведені там посилання.

Мета цієї статті — довести твердження про існування слабого розв'язку задачі Неймана для рівняння теплопроводності з таким випадковим впливом.

**2. Необхідні теоретичні відомості.** Позначимо через  $L_0$  множину всіх випадкових величин, які задані на повному ймовірнісному просторі  $(\Omega, F, P)$  і розглядаються з точністю до  $P$ -еквівалентності; збіжність в  $L_0$  — це збіжність за ймовірністю. Нехай  $D(\mathbb{R}^m)$  — простір дійсних основних функцій з компактним носієм (див., наприклад, [5, с. 85]).

**Означення 1.** Узагальненою випадковою функцією (у.в.ф.) називається лінійне неперервне відображення  $\xi : D(\mathbb{R}^m) \rightarrow L_0$ .

Набір усіх у.в.ф. позначатимемо через  $D'_r(\mathbb{R}^m)$ . Дії з у.в.ф. визначаються, як і для звичайних узагальнених функцій (див., наприклад, [5], § 5, 6).

Нехай  $\mathbf{B}(\mathbb{R}^m)$  —  $\sigma$ -алгебра борелевих множин простору  $\mathbb{R}^m$ .

**Означення 2.** Стохастичною мірою називається  $\sigma$ -адитивне відображення

$$\mu : \mathbf{B}(\mathbb{R}^m) \rightarrow L_0.$$

У монографії [6] визначено  $\int_A f d\mu$ , в якому  $A \in \mathbf{B}(\mathbb{R}^m)$ ,  $f$  — дійсна вимірна (за Борелем) функція, та досліджено його властивості. Зокрема, кожна вимірна й обмежена

на  $A$  функція є інтегрованою по множині  $A$  за загальною стохастичною мірою, а також виконуються потрібні для подальшого викладу твердження.

**Теорема 1** (аналог теореми Лебега (див. наслідок 1.2 [6])). *Нехай функції  $g, f_n, n \geq 1$ , інтегровні по множині  $A$  за загальною стохастичною мірою  $\mu$ , а також виконуються такі умови:*

$$1) \forall n \geq 1 \forall x \in A : |f_n(x)| \leq g(x);$$

$$2) f_n \rightarrow f \text{ поточково на } A.$$

*Тоді  $f$  є інтегрованою по множині  $A$  за загальною стохастичною мірою  $\mu$  і*

$$\mathbb{P} - \lim_{n \rightarrow \infty} \int_A f_n d\mu = \int_A f d\mu.$$

**Теорема 2** (про диференціювання інтеграла за загальною стохастичною мірою по параметру (див. лему 5 [1])). *Нехай функція  $h : \mathbb{R}^m \times (a, b) \rightarrow \mathbb{R}$  задовольняє такі умови:*

*1) для кожного фіксованого  $t \in (a, b)$  функція  $h(\cdot, t)$  є інтегрованою по множині  $\mathbb{R}^m$  за загальною стохастичною мірою  $\lambda$ ;*

$$2) \text{ для кожного фіксованого } x \in \mathbb{R}^m \text{ існує } \frac{\partial h(x, \cdot)}{\partial t} \text{ на } (a, b);$$

*3) існує така інтегровна по множині  $\mathbb{R}^m$  за загальною стохастичною мірою  $\lambda$  функція  $g$ , що*

$$\forall (x, t) \in \mathbb{R}^m \times (a, b) : \left| \frac{\partial h(x, t)}{\partial t} \right| \leq g(x).$$

*Тоді для випадкового процесу  $\eta(t) = \int_{\mathbb{R}^m} h(x, t) d\lambda(x), t \in (a, b)$ , існує похідна в кожній точці інтервалу  $(a, b)$ , причому*

$$\frac{d\eta(t)}{dt} = \int_{\mathbb{R}^m} \frac{\partial h(x, t)}{\partial t} d\lambda(x), \quad t \in (a, b).$$

Тут і далі похідна від випадкового процесу розглядається у сенсі збіжності за ймовірністю.

Зазначимо, що узагальнена стохастична міра  $\mu$  і вимірна обмежена на  $\mathbb{R}^m$  функція  $f$  визначають ув.ф.  $f\dot{\mu}$  за правилом

$$(f\dot{\mu}, \varphi) = \int_{\mathbb{R}^m} f(x)\varphi(x) d\mu(x), \quad \varphi \in D(\mathbb{R}^m).$$

**3. Формулювання основного результату.** Зафіксуємо натуральне число  $n \geq 2$ . Якщо  $x = (x_1, \dots, x_n) \in \mathbb{R}^n$ , то  $|x| = (x_1^2 + \dots + x_n^2)^{1/2}$ ,  $x' = (x_1, \dots, x_{n-1})$ , а отже,  $x = (x', x_n)$ ,  $\mathbb{R}_+^n = \{x \in \mathbb{R}^n \mid x_n > 0\}$ ,  $(x, t) = (x', x_n, t)$ , і при цьому  $t$  інтерпретується як часова, а  $x_1, \dots, x_n$  — як просторові координати; символом  $\Delta_x = \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \dots + \frac{\partial^2}{\partial x_n^2}$  позначаємо оператор Лапласа,  $\bar{A}$  — замикання множини  $A$ .

Нехай  $\mu_k$ ,  $k = 1, 2, 3$ , — стохастичні міри на  $\mathbf{B}(\mathbb{R}^n)$ . Розглянемо задачу Неймана для рівняння теплопровідності

$$\frac{\partial V_{t,x_n}}{\partial t} = a^2 \Delta_x V_{t,x_n} + f \dot{\mu}_1, \quad t > 0, \quad x_n > 0, \quad (1)$$

$$V_{t,x_n}|_{t=0} = g \dot{\mu}_2, \quad x_n > 0, \quad (2)$$

$$\left. \frac{\partial V_{t,x_n}}{\partial x_n} \right|_{x_n=0} = h \dot{\mu}_3, \quad t > 0, \quad (3)$$

відносно невідомого узагальненого випадкового відображення  $V_{t,x_n}$ ,  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ , що набуває значень у  $D'_r(\mathbb{R}^{n-1})$ . Тут  $f(x', t)$ ,  $g(x')$ ,  $h(x', t)$  — вимірні, обмежені, фінітні, дійсні функції, визначені відповідно на множинах  $\mathbb{R}^{n-1} \times (0, \infty)$ ,  $\mathbb{R}^{n-1}$  та  $\mathbb{R}^{n-1} \times (0, \infty)$  і такі, що функція  $\frac{\partial h}{\partial t}$  є визначеною й обмеженою на  $\mathbb{R}^{n-1} \times (0, \infty)$ .

Покладемо

$$G_1(t, x) = -\frac{2a^2}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \exp\left\{-\frac{|x|^2}{4a^2 t}\right\}, \quad t > 0, \quad x \in \mathbb{R}^n,$$

$$G_0(t, x, \xi) = (2a\sqrt{\pi t})^{-n} \exp\left\{-\frac{|x' - \xi'|^2}{4a^2 t}\right\} \left( \exp\left\{-\frac{(x_n - \xi_n)^2}{4a^2 t}\right\} + \exp\left\{-\frac{(x_n + \xi_n)^2}{4a^2 t}\right\} \right), \quad t > 0, \quad x \in \mathbb{R}^n, \quad \xi \in \mathbb{R}^n.$$

**Означення 3.** Відображення  $V_{t,x_n}$ ,  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ , називається розв'язком задачі Неймана (1)–(3), якщо для кожної  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  виконуються такі умови:

$a_1$ ) для довільних  $t > 0$ ,  $x_n > 0$

$$\frac{\partial(V_{t,x_n}, \varphi)}{\partial t} = a^2 \left( (V_{t,x_n}, \Delta_{x'} \varphi) + \frac{\partial^2(V_{t,x_n}, \varphi)}{\partial x_n^2} \right) + \int_{\mathbb{R}^{n-1}} f(x', t) \varphi(x') d\mu_1(x');$$

$a_2$ ) для довільного  $x_n > 0$

$$\mathbb{P} - \lim_{t \rightarrow 0+} (V_{t,x_n}, \varphi) = \int_{\mathbb{R}^{n-1}} g(x') \varphi(x') d\mu_2(x');$$

$a_3$ ) для довільного  $t > 0$

$$\mathbb{P} - \lim_{x_n \rightarrow 0+} \frac{\partial(V_{t,x_n}, \varphi)}{\partial x_n} = \int_{\mathbb{R}^{n-1}} h(x', t) \varphi(x') d\mu_3(x').$$

Покладемо при  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$ ,  $x = (x', x_n) \in \mathbb{R}_+^n$ ,  $t > 0$

$$r_1(x', x_n, t, \varphi) = \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}_+^n} G_0(t - \tau, x, \xi) f(x', \tau) \varphi(\xi') d\xi,$$

$$r_2(x', x_n, t, \varphi) = \int_{\mathbb{R}_+^n} G_0(t, x, \xi) g(x') \varphi(\xi') d\xi,$$

$$r_3(x', x_n, t, \varphi) = \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} G_1(t - \tau, x - \xi') h(x', \tau) \varphi(\xi') d\xi'$$

і при  $k = 1, 2, 3$  визначимо узагальнене випадкове відображення  $V_{t,x_n,k}$ ,  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ , за правилом

$$(V_{t,x_n,k}, \varphi) = \int_{\mathbb{R}^{n-1}} r_k(x', x_n, t, \varphi) d\mu_k(x'), \quad \varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1}).$$

Основним результатом цієї статті є наступна теорема.

**Теорема 3.** *Відображення*

$$(V_{t,x_n}, \varphi) = \sum_{k=1}^3 (V_{t,x_n,k}, \varphi), \quad \varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1}),$$

є розв'язком задачі Неймана (1)–(3).

**4. Доведення теореми 3.** Спочатку перевіримо, що відображення  $V_{t,x_n,1}$ ,  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ , є розв'язком задачі Неймана

$$\frac{\partial W_{t,x_n}}{\partial t} = a^2 \Delta_{x'} W_{t,x_n} + f \mu_1, \quad t > 0, \quad x_n > 0, \quad (4)$$

$$W_{t,x_n} \Big|_{t=0} = 0, \quad x_n > 0, \quad (5)$$

$$\frac{\partial W_{t,x_n}}{\partial x_n} \Big|_{x_n=0} = 0, \quad t > 0. \quad (6)$$

Зафіксуємо  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  і при кожному фіксованому  $x = (x', x_n) \in \mathbb{R}_+^n$  розглянемо задачу Неймана для класичного рівняння теплопровідності

$$\frac{\partial r(y, t)}{\partial t} = a^2 \Delta_y r(y, t) + f(x', t) \varphi(y'), \quad (y, t) = (y', y_n, t) \in \mathbb{R}_+^n \times (0, \infty), \quad (7)$$

$$r(y, t) \Big|_{t=0} = 0, \quad y \in \mathbb{R}_+^n, \quad (8)$$

$$\frac{\partial r(y, t)}{\partial y_n} \Big|_{y_n=0} = 0, \quad y' \in \mathbb{R}^{n-1}, \quad t > 0. \quad (9)$$

Оскільки  $f$  фінітна по  $t$  і  $\varphi$  належить  $D(\mathbb{R}^{n-1})$ , то задача Неймана (7)–(9) має класичний розв'язок  $r_x(y, t)$  (див., наприклад, [7, с. 67]), що належить простору Гельдера  $C^{2+\alpha} \times (\mathbb{R}_+^n \times (0, \infty), \mathbb{R})$  і зображується у вигляді

$$r_x(y, t) = \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}_+^n} G_0(t - \tau, y, \xi) f(x', \tau) \varphi(\xi') d\xi, \quad (y, t) \in \mathbb{R}_+^n \times (0, \infty).$$

Використавши явний вигляд  $G_0$ , можна переконатися, що

$$r_x(y, t) = \left( \frac{1}{\sqrt{\pi}} \right)^{n-1} \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} e^{-|\eta'|^2} f(x', \tau) \varphi(y' + 2a\eta' \sqrt{t - \tau}) d\eta', \quad (10)$$

$$(y, t) \in \mathbb{R}_+^n \times (0, \infty).$$

Тому, поклавши в (10)  $y = x$  і застосувавши теорему про диференціювання інтеграла від числової функції по параметру, для кожної  $(x, t) \in \mathbb{R}_+^n \times (0, \infty)$  матимемо

$$r_1(x', x_n, t, \varphi) = r_x(x, t), \quad (11)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial r_1(x', x_n, t, \varphi)}{\partial t} &= \frac{\partial r_x(y, t)}{\partial t} \Big|_{y=x} = a^2 \Delta_y r_x(y, t) \Big|_{y=x} + f(x', t) \varphi(x') = \\ &= a^2 \left( \frac{1}{\sqrt{\pi}} \right)^{n-1} \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} e^{-|\eta'|^2} f(x', \tau) (\varphi''_{11}(x' + 2a\eta' \sqrt{t - \tau}) + \dots \\ &\quad \dots + \varphi''_{n-1n-1}(x' + 2a\eta' \sqrt{t - \tau})) d\eta' = a^2 r_1(x', x_n, t, \Delta_{x'} \varphi) + f(x', t) \varphi(x'). \end{aligned} \quad (12)$$

Із (10), (11) випливає, що при фіксованих  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ ,  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  функція  $r_1(x', x_n, t, \varphi)$  є вимірною за змінною  $x'$ , а також

$$\sup_{x' \in \mathbb{R}^{n-1}} |r_1(x', x_n, t, \varphi)| \leq t \|f\|_{\infty} \|\varphi\|_{\infty}.$$

Тут і в подальшому  $\|\cdot\|_{\infty}$  позначає sup-норму для обмеженої на своїй області визначення числової функції. Враховуючи також лінійність  $r_1(x', x_n, t, \varphi)$  по  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  і теорему 1, робимо висновок, що  $V_{t, x_n, 1} \in D'_r(\mathbb{R}^{n-1})$  для довільних  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ .

Внаслідок (12) при фіксованих  $b > 0$ ,  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$

$$\sup_{t \in (0, b), x \in \mathbb{R}_+^n} \left| \frac{\partial r_1(x', x_n, t, \varphi)}{\partial t} \right| \leq b \|f\|_{\infty} \|\Delta_{x'} \varphi\|_{\infty} + \|f\|_{\infty} \|\varphi\|_{\infty}.$$

Тому до  $\int_{\mathbb{R}^{n-1}} r_1(x', x_n, t, \varphi) d\mu_1(x')$  можна застосувати теорему 2, а отже, з урахуванням (12) при фіксованих  $t > 0, x_n > 0$  матимемо

$$\begin{aligned} \frac{\partial(V_{t,x_n,1}, \varphi)}{\partial t} &= \int_{\mathbb{R}^{n-1}} \frac{\partial r_1(x', x_n, t, \varphi)}{\partial t} d\mu_1(x') = \\ &= a^2 \int_{\mathbb{R}^{n-1}} r_1(x', x_n, t, \Delta_{x'} \varphi) d\mu_1(x') + \int_{\mathbb{R}^{n-1}} f(x', t) \varphi(x') d\mu_1(x') = \\ &= a^2(V_{t,x_n}, \Delta_{x'} \varphi) + \int_{\mathbb{R}^{n-1}} f(x', t) \varphi(x') d\mu_1(x'). \end{aligned} \quad (13)$$

Із фінітності  $f$  за змінною  $t$  на  $(0, \infty)$  випливає, що

$$\exists t_0 > 0 \forall t \in (0, t_0] \forall (x', x_n) \in \mathbb{R}_+^n \forall \varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1}) : r_1(x', x_n, t, \varphi) = 0.$$

Тому при фіксованих  $x_n > 0, \varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$

$$P - \lim_{t \rightarrow 0+} (V_{t,x_n,1}, \varphi) = 0. \quad (14)$$

Також внаслідок (10), (11) при фіксованих  $t > 0, \varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  випадковий процес  $\eta(x_n) := (V_{t,x_n,1}, \varphi), x_n > 0$ , не залежить від  $x_n$ . Тому

$$P - \lim_{x_n \rightarrow 0+} \frac{\partial(V_{t,x_n,1}, \varphi)}{\partial x_n} = 0, \quad \frac{\partial^2(V_{t,x_n,1}, \varphi)}{\partial x_n^2} = 0, \quad x_n > 0. \quad (15)$$

Згідно з (13)–(15) відображення  $V_{t,x_n,1}$  є розв'язком задачі Неймана (4)–(6).

Міркуючи аналогічно, можна встановити, що відображення  $V_{t,x_n,2}, t > 0, x_n > 0$ , є розв'язком задачі Неймана

$$\frac{\partial W_{t,x_n}}{\partial t} = a^2 \Delta_{x'} W_{t,x_n}, \quad t > 0, \quad x_n > 0, \quad (16)$$

$$W_{t,x_n} \Big|_{t=0} = g\dot{\mu}_2, \quad x_n > 0, \quad (17)$$

$$\frac{\partial W_{t,x_n}}{\partial x_n} \Big|_{x_n=0} = 0, \quad t > 0. \quad (18)$$

Доведемо тепер, що узагальнене випадкове відображення  $V_{t,x_n,3}, t > 0, x_n > 0$ , є розв'язком задачі Неймана

$$\frac{\partial W_{t,x_n}}{\partial t} = a^2 \Delta_{x'} W_{t,x_n}, \quad t > 0, \quad x_n > 0, \quad (19)$$

$$W_{t,x_n} \Big|_{t=0} = 0, \quad x_n > 0, \quad (20)$$

$$\left. \frac{\partial W_{t,x_n}}{\partial x_n} \right|_{x_n=0} = h\mu_3, \quad t > 0. \quad (21)$$

Для цього зауважимо, що при фіксованих  $x = (x', x_n) \in \mathbb{R}_+^n$ ,  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  задача Неймана для класичного рівняння теплопровідності

$$\frac{\partial w(y, t)}{\partial t} = a^2 \Delta_y w(y, t), \quad (y, t) \in \mathbb{R}_+^n \times (0, \infty), \quad (22)$$

$$w(y, t)|_{t=0} = 0, \quad y \in \mathbb{R}_+^n, \quad (23)$$

$$\left. \frac{\partial w(y, t)}{\partial y_n} \right|_{y_n=0} = h(x', t)\varphi(y'), \quad y' \in \mathbb{R}^{n-1}, \quad t > 0, \quad (24)$$

має єдиний розв'язок  $w_x(y, t)$  у просторі Гельдера  $C^{2+\alpha}(\overline{\mathbb{R}_+^n \times (0, \infty)}, \mathbb{R})$ , і цей розв'язок записується у вигляді

$$\begin{aligned} w_x(y, t) &= \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} G_1(t-\tau, y-\xi') h(x', \tau) \varphi(\xi') d\xi' = \\ &= \left( \frac{1}{\sqrt{\pi}} \right)^{n-1} \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} e^{-|\eta'|^2} v(t-\tau, y_n) h(x', \tau) \varphi(y' + 2a\eta' \sqrt{t-\tau}) d\eta', \\ &\quad (y, t) \in \mathbb{R}_+^n \times (0, \infty), \end{aligned}$$

де  $v(t, y_n) = -\frac{a}{\sqrt{\pi t}} \exp\left(-\frac{y_n^2}{4a^2 t}\right)$ ,  $t > 0$ ,  $y_n \in \mathbb{R}$ . Тому аналогічно до (12)

$$\begin{aligned} \Delta_y w_x(y, t) &= \left( \frac{1}{\sqrt{\pi}} \right)^{n-1} \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} e^{-|\eta'|^2} v(t-\tau, y_n) h(x', \tau) (\varphi''_{11}(y' + 2a\eta' \sqrt{t-\tau}) + \dots \\ &\quad \dots + \varphi''_{n-1n-1}(y' + 2a\eta' \sqrt{t-\tau})) d\eta' + \\ &\quad + \left( \frac{1}{\sqrt{\pi}} \right)^{n-1} \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} e^{-|\eta'|^2} \frac{\partial^2 v(t-\tau, y_n)}{\partial y_n^2} h(x', \tau) \varphi(y' + 2a\eta' \sqrt{t-\tau}) d\eta', \end{aligned}$$

і при  $y = x$  дістанемо

$$\begin{aligned} \frac{\partial r_3(x', x_n, t, \varphi)}{\partial t} &= a^2 r_3(x', x_n, t, \Delta_{x'} \varphi) + \\ &\quad + a^2 \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} \frac{\partial^2 G_1(t-\tau, x-\xi')}{\partial x_n^2} h(x', \tau) \varphi(\xi') d\xi'. \quad (25) \end{aligned}$$

Використавши теорему 2, можна переконатися, що для довільних  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ ,  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$  існує

$$\frac{\partial^2(V_{t,x_n,3}, \varphi)}{\partial x_n^2} = \int_{\mathbb{R}^{n-1}} d\mu_3(x') \int_0^t d\tau \int_{\mathbb{R}^{n-1}} \frac{\partial^2 G_1(t-\tau, x-\xi')}{\partial x_n^2} h(x', \tau) \varphi(\xi') d\xi'. \quad (26)$$

З урахуванням (25), (26) той факт, що відображення  $V_{t,x_n,3}$ ,  $t > 0$ ,  $x_n > 0$ , задовольняє умови  $a_1$ ),  $a_2$ ) з означення розв'язку задачі Неймана (19)–(21), перевіряється за допомогою міркувань, подібних до використаних для перевірки рівностей (13), (14). Для перевірки умови  $a_3$ ) досить зауважити, що для довільних фіксованих  $x' \in \mathbb{R}^{n-1}$ ,  $t > 0$ ,  $\varphi \in D(\mathbb{R}^{n-1})$

$$\frac{\partial r_3(x', x_n, t, \varphi)}{\partial x_n} \rightarrow h(x', t) \varphi(x'), \quad x_n \rightarrow 0+,$$

і застосувати теорему 1.

Залишилось зауважити, що сума розв'язків задач (4)–(6), (16)–(18), (19)–(21) є розв'язком задачі Неймана (1)–(3).

Теорему 3 доведено.

1. Радченко В. Н. Уравнение теплопроводности и волновое уравнение с общими случайными мерами // Укр. мат. журн. — 2008. — **60**, № 12. — С. 1675–1685.
2. Радченко В., Городня Д. Існування розв'язків задач Коші для хвильових рівнянь із стохастичними мірами // Вісн. Київ. нац. ун-ту ім. Т. Шевченка. Математика. Механіка. — 2011. — **25**. — С. 29–32.
3. Кляцкин В. И. Стохастические уравнения глазами физика. — М.: Физматлит, 2001. — 528 с.
4. Sturt A. On convergence of population processes in random environments to the stochastic heat equation with colored noise // Electron. J. Probab. — 2003. — **8**, № 6. — P 1–39.
5. Владимиров В. С. Уравнения математической физики. — М.: Наука, 1981. — 512 с.
6. Радченко В. Н. Интегралы по общим случайным мерам // Труды Ин-та математики НАН Украины, 1999. — 196 с.
7. Ивасиен С. Д. Линейные параболические граничные задачи. — Киев: Вища шк., 1987. — 72 с.

Одержано 25.09.14