



Уравнения математической физики: Сборник примеров и упражнений / Сост. А.А. Рогов, Е.Е. Семенова, В.И. Чернецкий, Л.В. Щеголева. – Петрозаводск: Изд-во ПетрГУ, 2001.



[Занятие № 7](#)

[Занятие № 8](#)

11.03.2022

Занятие № 5

Свойства фундаментального решения уравнения теплопроводности на прямой (Свойства функции Грина)

[Свойства 1-4](#)

Свойство интеграла Пуассона

Задание 1. Пусть функция $\Phi(x)$ определена, ограничена на прямой $(-\infty < x < +\infty)$ и имеет на ней ограниченную производную, а линейная комбинация $\alpha\Phi'(x) + \beta\Phi(x)$ является нечетной относительно точки $x = 0$. Докажите, что функция $u(x, t)$, определяемая интегралом Пуассона:

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(\xi) G(x, \xi, t) d\xi, \quad (1)$$

где

$$G(x, \xi, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}}, \quad (2)$$

удовлетворяет условию:

$$(\alpha u_x(x, t) + \beta u(x, t)) \Big|_{x=0} = 0.$$

Доказательство. Прежде всего заметим, что для функции $G(x, \xi, t)$ справедливо следующее:

$$\frac{\partial G}{\partial x} = -\frac{\partial G}{\partial \xi} \quad \text{и} \quad G(x, \xi, t) \xrightarrow{|\xi| \rightarrow \infty} 0.$$

В силу наложенных на $\Phi(x)$ условий функцию (1) можно дифференцировать по x под знаком интеграла. Поэтому

$$\begin{aligned} \alpha u_x(x, t) + \beta u(x, t) &= \alpha \int_{-\infty}^{+\infty} G_x(x, \xi, t) \Phi(\xi) d\xi + \beta \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) \Phi(\xi) d\xi = \\ &= -\alpha \int_{-\infty}^{+\infty} G_\xi(x, \xi, t) \Phi(\xi) d\xi + \beta \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) \Phi(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

Применив к первому интегралу правило интегрирования по частям, получим

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} G_\xi(x, \xi, t) \Phi(\xi) d\xi &= G(x, \xi, t) \Phi(\xi) \Big|_{\xi=-\infty}^{\xi=+\infty} - \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) \Phi'(\xi) d\xi = \\ &= - \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) \Phi'(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

Внеинтегральные слагаемые при $\xi \rightarrow \pm\infty$ обращаются в ноль в силу ограниченности $\Phi(x)$ и свойства функции $G(x, \xi, t)$.

В результате получаем

$$\begin{aligned} \alpha u_x(x, t) + \beta u(x, t) &= \alpha \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) \Phi'(\xi) d\xi + \beta \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) \Phi(\xi) d\xi = \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) (\alpha \Phi'(\xi) + \beta \Phi(\xi)) d\xi. \end{aligned}$$

Так как подынтегральная функция при $x = 0$ является нечетной, то интеграл при $x = 0$ на симметричном промежутке равен 0, т. е. будем иметь:

$$(\alpha u_x(x, t) + \beta u(x, t)) \Big|_{x=0} = 0.$$



Можно ли утверждать, что если в (1) функция $\Phi(x)$ является нечетной, то $u(0, t) = 0$, а если $\Phi(x)$ четная функция, то $u_x(0, t) = 0$?

25.03.2022

Занятие № 7. Краевые задачи для уравнения теплопроводности на прямой. Интеграл Пуассона

Задача Коши для уравнения теплопроводности на прямой:

$$\begin{aligned}u_t &= a^2 u_{xx} + f(x, t), \quad |x| < +\infty, \quad t > 0, \\u(x, 0) &= \varphi(x), \quad |x| < +\infty,\end{aligned}\tag{1}$$

имеет решение, представимое с помощью **интеграла Пуассона**:

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) G(x, \xi, t) d\xi + \int_0^t \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi, \tau) G(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau,\tag{2}$$

где функция

$$G(x, \xi, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}}\tag{3}$$

является **фундаментальным решением** уравнения теплопроводности на прямой (функция Грина).

Заметим, что
$$\int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) d\xi = 1.\tag{4}$$

Задача 1

Построить решение краевой задачи для уравнения теплопроводности на прямой (задача Коши):

$$\begin{aligned}u_t &= 4u_{xx} + 8u_x + 3u + e^{-x}(1 + te^{-t}), & |x| < +\infty, \quad t > 0, \\u(x, 0) &= 2e^{-x}, & |x| < +\infty.\end{aligned}\quad (1.1)$$

Решение.

1. Приведение краевой задачи к виду (1). Будем искать решение краевой задачи (1.1) в виде:

$$u(x, t) = e^{\alpha x + \beta t} v(x, t),$$

определив коэффициенты α и β так, чтобы уравнение которому должна удовлетворять функция $v(x, t)$, не содержало самой функции v и ее производной v_x .

✓ Для определения коэффициентов все слагаемые из правой части уравнения задачи (1.1) перенесем в левую часть. Так как

$$\begin{array}{l|l} -3 & u(x, t) = e^{\alpha x + \beta t} v(x, t), \\ -8 & u_x = e^{\alpha x + \beta t} (\alpha v + v_x), \\ 1 & u_t = e^{\alpha x + \beta t} (\beta v + v_t), \\ -4 & u_{xx} = e^{\alpha x + \beta t} (\alpha^2 v + 2\alpha v_x + v_{xx}), \end{array}$$

то функция $v(x, t)$ и ее производная v_x входят в уравнение с такими коэффициентами:

$$\begin{array}{l|l} v & e^{\alpha x + \beta t} (-3 - 8\alpha + \beta - 4\alpha^2) \\ v_x & e^{\alpha x + \beta t} (-8 - 8\alpha) \\ v_t & e^{\alpha x + \beta t} \cdot 1 \\ v_{xx} & -4e^{\alpha x + \beta t} \end{array}$$

Тогда, выбрав α и β так, чтобы

$$\begin{cases} -8 - 8\alpha = 0, \\ -3 - 8\alpha + \beta - 4\alpha^2 = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \alpha = -1, \\ \beta = -1, \end{cases}$$

получим уравнение, которому должна удовлетворять функция $v(x, t)$:

$$v_t = 4v_{xx} + t + e^t. \quad (1.2)$$

А для функции $u(x, t)$ будем иметь

$$u(x, t) = e^{-x-t} v(x, t). \quad (1.3)$$

Подставляя выражение (1.3) в начальное условие задачи (1.1), получим начальное условие для функции $v(x, t)$:

$$v(x, 0) = 2, \quad |x| < +\infty. \quad (1.4)$$

2. Построение решения краевой задачи (1.2), (1.4) с помощью формулы (2), учитывая свойство функции Грина (4):

$$\begin{aligned} v(x, t) &= \int_{-\infty}^{+\infty} 2 \cdot G(x, \xi, t) d\xi + \int_0^t \int_{-\infty}^{+\infty} (\tau + e^\tau) G(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau = \\ &= 2 \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \zeta, t) d\zeta + \int_0^t (\tau + e^\tau) \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau = \\ &= 2 + \int_0^t (\tau + e^\tau) d\tau = 1 + \frac{t^2}{2} + e^t. \end{aligned}$$

Ответ: $u(x, t) = \left(1 + e^t + \frac{t^2}{2}\right) e^{-x-t}$.

Задача 2

Решить задачу Коши:

$$\begin{aligned} u_t &= u_{xx} + e^{-t}, \quad |x| < +\infty, \quad t > 0, \\ u(x, 0) &= \cos x, \quad |x| < +\infty. \end{aligned} \quad (2.1)$$

Зачастую вычисления, связанные с интегралом Пуассона, являются громоздкими. Для широкого класса функций $f(x,t)$ и $\varphi(x)$ можно применить **метод частных решений**. Для этого заметим, что оператор теплопроводности $Lu = u_t - a^2 u_{xx}$ переводит (отображает), например, функции вида $g(t) \sin \lambda x$ и $g(t) \cos \lambda x$ в функции того же вида $h(t) \sin \lambda x$ и $h(t) \cos \lambda x$ соответственно.

Разобьем задачу (2.1) на две:

$$1) \quad v_t = v_{xx} + e^{-t}, \quad |x| < +\infty, \quad t > 0, \quad (2.2)$$

$$v(x, 0) = 0, \quad |x| < +\infty,$$

$$2) \quad w_t = w_{xx}, \quad |x| < +\infty, \quad t > 0, \quad (2.3)$$

$$w(x, 0) = \cos x, \quad |x| < +\infty.$$

Решение первой задачи (2.2) найдем с помощью формулы Пуассона (2):

$$v(x, t) = \int_0^t \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\tau} G(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau = \int_0^t e^{-\tau} d\tau = 1 - e^{-t}.$$

Решение второй задачи (2.3) будем искать в виде $w(x, t) = g(t) \cos x$, где функция $g(t)$ подлежит определению. Подставляя это выражение в уравнение и начальное условие задачи (2.3), будем иметь

$$g'(t) \cos x = -g(t) \cos x, \quad g(0) \cos x = \cos x.$$

Отсюда получаем задачу Коши

$$\begin{cases} g'(t) = -g(t), \\ g(0) = 1. \end{cases}$$

Ее решением является функция $g(t) = e^{-t}$. Следовательно, $w(x, t) = e^{-t} \cos x$. Суммируя решения задач (2.2) и (2.3), получим решение задачи (2.1):

$$u(x, t) = v(x, t) + w(x, t) = 1 - e^{-t} + e^{-t} \cos x.$$

Задача 3

Решить задачу Коши:

$$\begin{aligned}u_t &= 4u_{xx} + \sin t \cdot \cos x, & |x| < +\infty, \quad t > 0, \\u(x, 0) &= \cos x + \sin x, & |x| < +\infty.\end{aligned}\tag{3.1}$$

Решение можно построить, разбив задачу (3.1) на две:

$$\begin{aligned}1) \quad v_t &= 4v_{xx} + \sin t \cdot \cos x, & |x| < +\infty, \quad t > 0, \\w(x, 0) &= \cos x, & |x| < +\infty.\end{aligned}\tag{3.2}$$

$$\begin{aligned}2) \quad w_t &= 4w_{xx}, & |x| < +\infty, \quad t > 0, \\w(x, 0) &= \sin x, & |x| < +\infty.\end{aligned}\tag{3.3}$$

Тогда решение задачи (3.1) найдем в виде суммы:

$$u(x, t) = v(x, t) + w(x, t).\tag{3.4}$$

Обе задачи (3.2) и (3.3) можно решить, применив метод частных решений. Решение первой задачи ищем в виде $v(x, t) = g(t) \cos x$, а второй – $w(x, t) = h(t) \sin x$.



Покажите, что функции $g(t)$ и $h(t)$ являются решениями следующих задач Коши:

$$\begin{cases} g'(t) = -4g(t) + \sin t, \\ g(0) = 1, \end{cases} \quad \text{и} \quad \begin{cases} h'(t) = -4h(t), \\ h(0) = 1, \end{cases}$$

соответственно. Найдите их решения.

Ответ: $u(x, t) = \frac{1}{17}(e^{-4t} - \cos t + 4 \sin t) \cos x + e^{-4t} \sin x.$



Домашнее задание

Глава V. §6: стр. 174, № 72 (2).



1.04.2022

Занятие № 8. Краевые задачи для уравнения теплопроводности. Интеграл Пуассона

Разбор домашнего задания

С. 174, § 6, № 72 (2). Решить задачу Коши:

$$u_t = u_{xx} + \sin t, \quad |x| < +\infty, \quad t > 0,$$

$$u(x, 0) = e^{-x^2}, \quad |x| < +\infty.$$

Решение задачи дается формулой (2) при $a = 1$:

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2} G(x, \xi, t) d\xi + \int_0^t \int_{-\infty}^{+\infty} \sin \tau G(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau, \quad (72.1)$$

где $G(x, \xi, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4t}}$. Так как $\int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t) d\xi = 1$, то

для второго интеграла будем иметь:

$$\int_0^t \sin \tau \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau = \int_0^t \sin \tau d\tau = 1 - \cos t.$$

Вычислим первый интеграл в (72.1). Так как

$$\frac{(x-\xi)^2}{4t} + \xi^2 = \left[\sqrt{\frac{1+4t}{4t}} \xi - \frac{x}{\sqrt{4t(1+4t)}} \right]^2 + \frac{x^2}{1+4t},$$

то получим

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2} G(x, \xi, t) d\xi = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2 - \frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t+1}} \times$$

$$\times \int_{-\infty}^{+\infty} \exp \left\{ - \left[\sqrt{\frac{1+4t}{4t}} \xi - \frac{x}{\sqrt{4t(1+4t)}} \right]^2 \right\} d\xi =$$

$$\left[\begin{array}{c} \text{Замена:} \\ \sqrt{\frac{1+4t}{4t}} \xi - \frac{x}{\sqrt{4t(1+4t)}} = z \end{array} \right]$$

$$= \frac{1}{\sqrt{\pi} \sqrt{4t+1}} e^{-\frac{x^2}{4t+1}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-z^2} dz = \frac{1}{\sqrt{4t+1}} e^{-\frac{x^2}{4t+1}}.$$

Таким образом, окончательно получаем

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4t+1}} e^{-\frac{x^2}{4t+1}} + 1 - \cos t.$$

Краевые задачи для уравнения теплопроводности на полупрямой

См. лекцию на тему [«Краевые задачи для уравнения теплопроводности на полупрямой. Метод продолжения»](#)

Задача 1

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad x > 0, \quad t > 0, \quad (1)$$

$$u(0, t) = \mu(t), \quad t \geq 0, \quad (2)$$

$$u(x,0) = 0, \quad x \geq 0, \quad (3)$$

Граничная функция $\mu(t)$ является непрерывной, ограниченной и $\mu(0) = 0$. (4)

Решение:

Будем искать решение (1)–(3) задачи в виде

$$u(x,t) = \mu(t) + w(x,t), \quad (5)$$

где функция $w(x,t)$ является решением краевой задачи:

$$\begin{cases} w_t = a^2 w_{xx} - \mu'(t), & x > 0, \quad t > 0, \\ w(0,t) = 0, & t \geq 0, \\ w(x,0) = 0, & x \geq 0. \end{cases} \quad (6)$$

Так как фундаментальным решением уравнения теплопроводности на полупрямой (функцией Грина) с граничным условием 1-го рода является функция¹:

$$G_1(x, \xi, t) = G(x, \xi, t) - G(x, -\xi, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}},$$

то для решения задачи (6) имеем

$$w(x,t) = -\int_0^t \int_0^{+\infty} \mu'(\tau) G_1(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau = -\int_0^t \mu'(\tau) \int_0^{+\infty} G_1(x, \xi, t - \tau) d\xi d\tau. \quad (7)$$

Преобразуем внутренний интеграл:

¹ См. лекцию на тему [«Краевые задачи для уравнения теплопроводности на полупрямой. Метод продолжения»](#)

$$\int_0^{+\infty} G_1(x, \xi, t - \tau) d\xi = \int_0^{+\infty} \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} d\xi - \int_0^{+\infty} \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} d\xi.$$

Выполнив для 1-го интеграла замену $z = \frac{x - \xi}{2a\sqrt{t - \tau}}$, а для второго –

$$z = \frac{x + \xi}{2a\sqrt{t - \tau}}, \text{ получим}$$

$$\begin{aligned} \int_0^{+\infty} G_1(x, \xi, t - \tau) d\xi &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\int_{-x/2a\sqrt{t-\tau}}^{+\infty} e^{-z^2} dz - \int_{x/2a\sqrt{t-\tau}}^{+\infty} e^{-z^2} dz \right) = \\ &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-x/2a\sqrt{t-\tau}}^{x/2a\sqrt{t-\tau}} e^{-z^2} dz = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{x/2a\sqrt{t-\tau}} e^{-z^2} dz. \end{aligned}$$

Тогда

$$w(x, t) = -\frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \mu'(\tau) \int_0^{x/2a\sqrt{t-\tau}} e^{-z^2} dz d\tau.$$

Применив правило интегрирования по частям, получим

$$\begin{aligned} w(x, t) &= -\frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(\mu(\tau) \int_0^{x/2a\sqrt{t-\tau}} e^{-z^2} dz \Big|_{\tau=0}^{\tau=t} - \int_0^t \mu(\tau) \frac{\partial}{\partial \tau} \left(\int_0^{x/2a\sqrt{t-\tau}} e^{-z^2} dz \right) d\tau \right) = \\ &= -\frac{2}{\sqrt{\pi}} \left(\mu(t) \int_0^{+\infty} e^{-z^2} dz - \frac{1}{4a} \int_0^t \frac{x\mu(\tau)}{\sqrt{(t-\tau)^3}} \exp\left(-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}\right) d\tau \right) = \end{aligned}$$

$$= -\mu(t) + \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{x\mu(\tau)}{\sqrt{(t-\tau)^3}} \exp\left(-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}\right) d\tau.$$

Подставив построенное для $w(x,t)$ выражение в (5), получим решение задачи (1)-(3):

$$u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{x\mu(\tau)}{\sqrt{(t-\tau)^3}} \exp\left(-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}\right) d\tau. \quad (8)$$

Покажем, что $\lim_{x \rightarrow 0} u(x,t) = \mu(t)$.

В интеграле (8) выполним замену $z = \frac{x}{2a\sqrt{t-\tau}}$.

Так как

$$dz = \frac{x}{4a\sqrt{(t-\tau)^3}} d\tau \quad \text{и} \quad \tau = t - \frac{x^2}{4a^2 z^2},$$

то будем иметь

$$u(x,t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_{x/2a\sqrt{t}}^{+\infty} \mu\left(t - \frac{x^2}{4a^2 z^2}\right) \exp(-z^2) dz.$$

Тогда

$$\lim_{x \rightarrow 0} u(x,t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \mu(t) \exp(-z^2) dz = \mu(t) \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \exp(-z^2) dz = \mu(t).$$



Домашнее задание

- 1) Подготовить визуализацию решения задания № 72 (2).
- 2) Решите краевую задачу:

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad x > 0, \quad t > 0,$$

$$u_x(0,t) = \mu(t), \quad t \geq 0, \quad u(x,0) = 0, \quad x \geq 0.$$

Граничная функция $\mu(t)$ является непрерывной, ограниченной и $\mu(0) = 0$.
