

Волновое уравнение на полупрямой. Метод продолжения и метод характеристик

№ 447, 449, 451, 448, 450, 452, 454, 453, 455, 456, 457, I, II, III, IV, V.

1. Метод продолжения

Рассмотрим задачу Коши на прямой для простейшего случая волнового уравнения:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x \in (-\infty, +\infty), \quad t \in (0, +\infty); \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \in (-\infty, +\infty); \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \in (-\infty, +\infty). \end{cases} \quad (1.1)$$

Вспомним утверждения, доказанные в номерах 445 и 446:

№ 445.

Усл. $f(x, t) \equiv 0$.

Утв. а) из нечётности $\varphi(-x) = -\varphi(x)$ и $\psi(-x) = -\psi(x)$ функций φ и ψ следует, что

$$u(0, t) = 0;$$

б) из чётности $\varphi(-x) = \varphi(x)$ и $\psi(-x) = \psi(x)$ функций φ и ψ следует, что

$$u_x(0, t) = 0.$$

№ 446.

Усл. $\varphi(x), \psi(x) \equiv 0$.

Утв. а) из нечётности $f(-x, t) = -f(x, t)$ по переменной x функции f следует, что

$$u(0, t) = 0;$$

б) из чётности $f(-x, t) = f(x, t)$ по переменной x функции f следует, что

$$u_x(0, t) = 0.$$

Это наблюдение и легло в основу метода продолжения. Продемонстрируем его на примерах, а затем сформулируем в виде теоремы.

2. № 447

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае однородного краевого условия первого рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x > 0, \quad t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (2.1)$$

Пока мы ещё не умеем решать задачи на полупрямой, зато всё знаем о решении задачи Коши на прямой. Рассмотрим вспомогательную задачу на прямой:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = 0, & x \in (-\infty, +\infty), \quad t > 0; \\ v(x, 0) = \varphi_1(x), & x \in (-\infty, +\infty); \\ v_t(x, 0) = \psi_1(x), & x \in (-\infty, +\infty), \end{cases} \quad (2.2)$$

где функции $\varphi_1(x)$ и $\psi_1(x)$ построены по функциям $\varphi(x)$ и $\psi(x)$ их нечётным продолжением на всю числовую ось:

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} \varphi(x), & \text{при } x > 0; \\ 0, & \text{при } x = 0; \\ -\varphi(-x), & \text{при } x < 0, \end{cases} \quad \psi_1(x) = \begin{cases} \psi(x), & \text{при } x > 0; \\ 0, & \text{при } x = 0; \\ -\psi(-x), & \text{при } x < 0. \end{cases} \quad (2.3)$$

Рассмотрим, каким условиям удовлетворяет $v(x, t)$ на промежутке $x \in (0, +\infty)$. Так как v – решение (2.2), то:

1) из первого равенства (2.2) следует, что

$$v_{tt} - a^2 v_{xx} = 0, \quad x \in (0, +\infty), \quad t > 0;$$

2) из второго равенства (2.2) следует, что

$$v(x, 0) = \varphi_1(x) \equiv \varphi(x), \quad x \in (0, +\infty), \quad t > 0;$$

3) из третьего равенства (2.2) следует, что

$$v_t(x, 0) = \psi_1(x) \equiv \psi(x), \quad x \in (0, +\infty), \quad t > 0.$$

Наконец, в силу утверждения из № 445, для решения $v(x, t)$ вспомогательной задачи (2.2) справедливо соотношение

$$v(0, t) = 0, \quad t > 0.$$

Поэтому оказывается, что **решение $v(x, t)$ вспомогательной задачи (2.2) является также решением задачи (2.1) на полупрямой¹:**

$$u(x, t) \equiv v(x, t), \quad x \geq 0, \quad t \geq 0.$$

А для решения задачи (2.2) на всей прямой у нас есть формула Даламбера, по которой в случае $f(x, t) \equiv 0$ получаем:

$$v(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds.$$

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds,$$

где функции $\varphi_1(x)$ и $\psi_1(x)$ определены равенствами (2.3).

3. № 449

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае однородного краевого условия первого рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, \quad t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (3.1)$$

¹То, что другого решения у задачи (2.1) нет, следует из соответствующей теоремы единственности.

Пока мы ещё не умеем решать задачи на полупрямой, зато всё знаем о решении задачи Коши на прямой. Рассмотрим вспомогательную задачу на прямой:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = f_1(x, t), & x \in (-\infty, +\infty), \quad t > 0; \\ v(x, 0) = 0, & x \in (-\infty, +\infty); \\ v_t(x, 0) = 0, & x \in (-\infty, +\infty), \end{cases} \quad (3.2)$$

где функции $f_1(x, t)$ построена по функции $f(x, t)$ её нечётным продолжением по переменной x на всю числовую ось:

$$f_1(x, t) = \begin{cases} f(x, t), & \text{при } x > 0; \\ 0, & \text{при } x = 0; \\ -f(-x, t), & \text{при } x < 0. \end{cases} \quad (3.3)$$

Рассмотрим, каким условиям удовлетворяет $v(x, t)$ на промежутке $x \in (0, +\infty)$. Так как v – решение (3.2), то:

1) из первого равенства (3.2) следует, что

$$v_{tt} - a^2 v_{xx} = f(x, t), \quad x \in (0, +\infty), \quad t > 0;$$

2) из второго равенства (3.2) следует, что

$$v(x, 0) = 0 \equiv \varphi(x), \quad x \in (0, +\infty), \quad t > 0;$$

3) из третьего равенства (3.2) следует, что

$$v_t(x, 0) = 0 \equiv \psi(x), \quad x \in (0, +\infty), \quad t > 0.$$

Наконец, в силу утверждения из № 446, для решения $v(x, t)$ вспомогательной задачи (3.2) справедливо соотношение

$$v(0, t) = 0, \quad t > 0.$$

Поэтому оказывается, что **решение $v(x, t)$ вспомогательной задачи (3.2) является также решением задачи (3.1) на полупрямой²:**

$$u(x, t) \equiv v(x, t), \quad x \geq 0, \quad t \geq 0.$$

А для решения задачи (3.2) на всей прямой у нас есть формула Даламбера, по которой в случае $\varphi(x) = \psi(x) \equiv 0$ получаем:

$$v(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau.$$

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функция $f_1(x, t)$ определена равенством (3.3).

²То, что другого решения у задачи (3.1) нет, следует из соответствующей теоремы единственности.

4. № 451

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае однородного краевого условия первого рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (4.1)$$

Рассмотрим две вспомогательные задачи на полупрямой:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ v(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ v_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ v(0, t) = 0, & t > 0 \end{cases} \quad \text{и} \quad \begin{cases} w_{tt} - a^2 w_{xx} = f(x, t), & x, t > 0; \\ w(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ w_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ w(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (4.2)$$

Как легко заметить, функция

$$u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$$

является решением исходной задачи (4.1).

С другой стороны, задачи (4.2) мы уже решили, соответственно, в номерах 447 и 449. Воспользуемся их результатами:

$$v(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds,$$

$$w(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ определены равенствами

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} \varphi(x), & \text{при } x > 0; \\ 0, & \text{при } x = 0; \\ -\varphi(-x), & \text{при } x < 0, \end{cases} \quad \psi_1(x) = \begin{cases} \psi(x), & \text{при } x > 0; \\ 0, & \text{при } x = 0; \\ -\psi(-x), & \text{при } x < 0, \end{cases} \quad (4.3)$$

$$f_1(x, t) = \begin{cases} f(x, t), & \text{при } x > 0; \\ 0, & \text{при } x = 0; \\ -f(-x, t), & \text{при } x < 0. \end{cases} \quad (4.4)$$

Поэтому для решения $u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$ задачи (4.1) получаем:

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ определены равенствами (4.3) и (4.4), соответственно.

5. № 448

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае однородного краевого условия второго рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (5.1)$$

Пока мы ещё не умеем решать задачи на полупрямой, зато всё знаем о решении задачи Коши на прямой. Рассмотрим вспомогательную задачу на прямой:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = 0, & x \in (-\infty, +\infty), t > 0; \\ v(x, 0) = \varphi_1(x), & x \in (-\infty, +\infty); \\ v_t(x, 0) = \psi_1(x), & x \in (-\infty, +\infty), \end{cases} \quad (5.2)$$

где функции $\varphi_1(x)$ и $\psi_1(x)$ построены по функциям $\varphi(x)$ и $\psi(x)$ их чётным продолжением на всю числовую ось:

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} \varphi(x), & \text{при } x \geq 0; \\ \varphi(-x), & \text{при } x < 0, \end{cases} \quad \psi_1(x) = \begin{cases} \psi(x), & \text{при } x \geq 0; \\ \psi(-x), & \text{при } x < 0. \end{cases} \quad (5.3)$$

Рассмотрим, каким условиям удовлетворяет $v(x, t)$ на промежутке $x \in (0, +\infty)$. Так как v – решение (5.2), то:

1) из первого равенства (5.2) следует, что

$$v_{tt} - a^2 v_{xx} = 0, \quad x \in (0, +\infty), t > 0;$$

2) из второго равенства (5.2) следует, что

$$v(x, 0) = \varphi_1(x) \equiv \varphi(x), \quad x \in (0, +\infty), t > 0;$$

3) из третьего равенства (5.2) следует, что

$$v_t(x, 0) = \psi_1(x) \equiv \psi(x), \quad x \in (0, +\infty), t > 0.$$

Наконец, в силу утверждения из № 446, для решения $v(x, t)$ вспомогательной задачи (5.2) справедливо соотношение

$$v_x(0, t) = 0, \quad t > 0.$$

Поэтому оказывается, что **решение $v(x, t)$ вспомогательной задачи (5.2) является также решением задачи (5.1) на полупрямой³:**

$$u(x, t) \equiv v(x, t), \quad x \geq 0, t \geq 0.$$

А для решения задачи (5.2) на всей прямой у нас есть формула Даламбера, по которой в случае $f(x, t) \equiv 0$ получаем:

$$v(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds.$$

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds,$$

где функции $\varphi_1(x)$ и $\psi_1(x)$ определены равенствами (5.3).

³То, что другого решения у задачи (5.1) нет, следует из соответствующей теоремы единственности.

6. № 450

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае однородного краевого условия второго рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (6.1)$$

Пока мы ещё не умеем решать задачи на полупрямой, зато всё знаем о решении задачи Коши на прямой. Рассмотрим вспомогательную задачу на прямой:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = f_1(x, t), & x \in (-\infty, +\infty), t > 0; \\ v(x, 0) = 0, & x \in (-\infty, +\infty); \\ v_t(x, 0) = 0, & x \in (-\infty, +\infty), \end{cases} \quad (6.2)$$

где функции $f_1(x, t)$ построена по функции $f(x, t)$ её чётным продолжением по переменной x на всю числовую ось:

$$f_1(x, t) = \begin{cases} f(x, t), & \text{при } x \geq 0; \\ f(-x, t), & \text{при } x < 0. \end{cases} \quad (6.3)$$

Рассмотрим, каким условиям удовлетворяет $v(x, t)$ на промежутке $x \in (0, +\infty)$. Так как v – решение (6.2), то:

1) из первого равенства (6.2) следует, что

$$v_{tt} - a^2 v_{xx} = f(x, t), \quad x \in (0, +\infty), t > 0;$$

2) из второго равенства (6.2) следует, что

$$v(x, 0) = 0 \equiv \varphi(x), \quad x \in (0, +\infty), t > 0;$$

3) из третьего равенства (6.2) следует, что

$$v_t(x, 0) = 0 \equiv \psi(x), \quad x \in (0, +\infty), t > 0.$$

Наконец, в силу утверждения из № 446, для решения $v(x, t)$ вспомогательной задачи (6.2) справедливо соотношение

$$v_x(0, t) = 0, \quad t > 0.$$

Поэтому оказывается, что решение $v(x, t)$ вспомогательной задачи (6.2) является также решением задачи (6.1) на полупрямой⁴:

$$u(x, t) \equiv v(x, t), \quad x \geq 0, t \geq 0.$$

А для решения задачи (6.2) на всей прямой у нас есть формула Даламбера, по которой в случае $\varphi(x) = \psi(x) \equiv 0$ получаем:

$$v(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau.$$

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функция $f_1(x, t)$ определена равенством (6.3).

⁴То, что другого решения у задачи (6.1) нет, следует из соответствующей теоремы единственности.

7. № 452

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае однородного краевого условия второго рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (7.1)$$

Рассмотрим две вспомогательные задачи на полупрямой:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ v(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ v_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ v_x(0, t) = 0, & t > 0 \end{cases} \quad \text{и} \quad \begin{cases} w_{tt} - a^2 w_{xx} = f(x, t), & x, t > 0; \\ w(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ w_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ w_x(0, t) = 0, & t > 0. \end{cases} \quad (7.2)$$

Как легко заметить, функция

$$u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$$

является решением исходной задачи (7.1).

С другой стороны, задачи (7.2) мы уже решили, соответственно, в номерах 448 и 450. Воспользуемся их результатами:

$$v(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds,$$

$$w(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ определены равенствами

$$\varphi_1(x) = \begin{cases} \varphi(x), & \text{при } x \geq 0; \\ \varphi(-x), & \text{при } x < 0, \end{cases} \quad \psi_1(x) = \begin{cases} \psi(x), & \text{при } x \geq 0; \\ \psi(-x), & \text{при } x < 0, \end{cases} \quad (7.3)$$

$$f_1(x, t) = \begin{cases} f(x, t), & \text{при } x \geq 0; \\ f(-x, t), & \text{при } x < 0. \end{cases} \quad (7.4)$$

Поэтому для решения $u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$ задачи (7.1) получаем:

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ определены равенствами (7.3) и (7.4), соответственно.

Результаты номеров 447 – 452 сформулируем в виде теоремы:

Теорема 7.1 (Метод продолжения).**Утв. 1.** Решение задачи

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t > 0 \end{cases}$$

задаётся формулой Даламбера

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ есть **нечётные** по x продолжения функций $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $f(x, t)$ на всю числовую прямую.**Утв. 2.** Решение задачи

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = 0, & t > 0 \end{cases}$$

задаётся формулой Даламбера

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ есть **чётные** по x продолжения функций $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $f(x, t)$ на всю числовую прямую.Замечание 7.1. Метод продолжения в приведённом виде не распространяется на

- краевое условие 3-го рода и
- на неоднородные краевые условия.

При этом случай неоднородных краевых условий (при φ , ψ , $f \equiv 0$) мы научимся решать методом характеристик.

8. Метод характеристик

Будем рассматривать задачу нахождения функции $u(x, t)$ на полупрямой $x > 0$ из условий

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ \text{(КУ)} \end{cases} \quad (8.1)$$

где краевое условие (КУ) имеет один из видов:

$$\begin{cases} u(0, t) = \mu(t), & t > 0 - \text{краевое условие I-го рода;} \\ u_x(0, t) = \nu(t), & t > 0 - \text{краевое условие II-го рода;} \\ u_x(0, t) - hu(0, t) = \varkappa(t), & t > 0 - \text{краевое условие III-го рода.} \end{cases} \quad (\text{КУ})$$

Поскольку решение уравнения $u_{tt} - a^2u_{xx} = 0$ имеет вид

$$u(x, t) = \underbrace{f_1(x + at)}_{\leftarrow} + \underbrace{f_2(x - at)}_{\rightarrow}$$

двух волн, одна из которых бежит влево, а другая вправо, внешней силы f нет, в начальный момент струна справа от $x = 0$ имеет нулевое отклонение от положения равновесия и нулевую скорость, то обе волны $f_1(x + at)$ и $f_2(x - at)$ имеют в начальный момент $t = 0$ носитель (то есть множество точек, где они отличны от нуля) слева от $x = 0$. При этом волна $f_1(x + at)$ при $t > 0$ побежит влево, и поэтому никак не повлияет на решение справа от нуля. Поэтому мы смело можем считать, что $f_1(s) \equiv 0, \quad s \in \mathbb{R}$.

Вывод: Решение задачи (8.1) для уравнения колебаний на полупрямой представляет собой одну волну, бегущую вправо со скоростью a , вызванную движением края $x = 0$:

$$u(x, t) = \underbrace{f_2(x - at)}_{\rightarrow}, \quad x, t \geq 0.$$

9. № 454

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае неоднородного краевого условия второго рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2u_{xx} = 0, & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = \nu(t), & t > 0. \end{cases} \quad (9.1)$$

Так как решение задачи (9.1) представляет собой одну волну, бегущую вправо со скоростью a , вызванную движением края $x = 0$:

$$u(x, t) = \underbrace{f_2(x - at)}_{\rightarrow}, \quad x, t \geq 0, \quad (9.2)$$

то нам осталось только найти функцию $f_2(s)$. Выясним, какие требования накладывают на $f_2(s)$ условия задачи (9.1).

- 1) Уравнение $u_{tt} - a^2u_{xx} = 0$ выполняется автоматически для любой $f_2(s) \in C^2(\mathbb{R})$;
- 2) начальное условие $u(x, 0) = 0, \quad x \geq 0$ требует, чтобы $f_2(s) = 0$ при $s > 0$;
- 3) начальное условие $u_t(x, 0) = 0, \quad x \geq 0$ требует, чтобы $f_2'(s) = 0$ при $s > 0$;
- 4) краевое условие $u_x(0, t) = \nu(t), \quad t \geq 0$ требует, чтобы $f_2'(-at) = \nu(t), \quad t > 0$ или, после замены переменной $s = -at$,

$$f_2'(s) = \nu\left(-\frac{s}{a}\right) \quad \text{при } s < 0.$$

Заметим, что условие 3) следует из условия 2). Таким образом, поведение функции задаётся условием 2) при $s > 0$ и условием 4) при $s < 0$.

Из условия 4) найдём $f_2(s)$ при $s < 0$:

$$f_2(s) = \int_0^s \nu\left(-\frac{p}{a}\right) dp + \underbrace{f_2(0)}_{=0} = \left[r = -\frac{p}{a}\right] = -a \int_0^{-\frac{s}{a}} \nu(r) dr, \quad s < 0.$$

Подставляя вместо s выражение $(x - at)$ и вспоминая условие 2), получаем:

Ответ:

$$u(x, t) = f_2(x - at) = \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ -a \int_0^{-\frac{x-at}{a}} \nu(r) dr, & x < at. \end{cases}$$

10. № 453

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае неоднородного краевого условия первого рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u(0, t) = \mu(t), & t > 0. \end{cases} \quad (10.1)$$

Так как решение задачи (10.1) представляет собой одну волну, бегущую вправо со скоростью a , вызванную движением края $x = 0$:

$$u(x, t) = \underbrace{f_2(x - at)}_{\rightarrow}, \quad x, t \geq 0, \quad (10.2)$$

то нам осталось только найти функцию $f_2(s)$. Выясним, какие требования накладывают на $f_2(s)$ условия задачи (10.1).

- 1) Уравнение $u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0$ выполняется автоматически для любой $f_2(s) \in C^2(\mathbb{R})$;
- 2) начальное условие $u(x, 0) = 0, x \geq 0$ требует, чтобы $f_2(s) = 0$ при $s > 0$;
- 3) начальное условие $u_t(x, 0) = 0, x \geq 0$ требует, чтобы $f_2'(s) = 0$ при $s > 0$;
- 4) краевое условие $u(0, t) = \mu(t), t \geq 0$ требует, чтобы $f_2(-at) = \mu(t), t > 0$ или, после замены переменной $s = -at$,

$$f_2(s) = \mu\left(-\frac{s}{a}\right) \text{ при } s < 0.$$

Заметим, что условие 3) следует из условия 2). Таким образом, поведение функции задаётся условием 2) при $s > 0$ и условием 4) при $s < 0$.

Подставляя вместо s выражение $(x - at)$, из условий 2) и 4) получаем:

Ответ:

$$u(x, t) = f_2(x - at) = \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ \mu\left(-\frac{x-at}{a}\right), & x < at. \end{cases}$$

11. № 455

Найти решение задачи для волнового уравнения на полупрямой в случае неоднородного краевого условия второго рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_x(0, t) - hu(x, 0) = \varkappa(t), & t > 0. \end{cases} \quad (11.1)$$

Так как решение задачи (11.1) представляет собой одну волну, бегущую вправо со скоростью a , вызванную движением края $x = 0$:

$$u(x, t) = \underbrace{f_2(x - at)}_{\rightarrow}, \quad x, t \geq 0, \quad (11.2)$$

то нам осталось только найти функцию $f_2(s)$. Выясним, какие требования накладывают на $f_2(s)$ условия задачи (11.1).

- 1) Уравнение $u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0$ выполняется автоматически для любой $f_2(s) \in C^2(\mathbb{R})$;
- 2) начальное условие $u(x, 0) = 0, x \geq 0$ требует, чтобы $f_2(s) = 0$ при $s > 0$;
- 3) начальное условие $u_t(x, 0) = 0, x \geq 0$ требует, чтобы $f_2'(s) = 0$ при $s > 0$;
- 4) краевое условие $u_x(0, t) - hu(x, 0) = \varkappa(t), t \geq 0$ требует, чтобы $f_2'(-at) - hf_2(-at) = \varkappa(t), t > 0$ или, после замены переменной $s = -at$,

$$f_2'(s) - hf_2(s) = \varkappa\left(-\frac{s}{a}\right) \text{ при } s < 0.$$

Заметим, что условие 3) следует из условия 2). Таким образом, поведение функции задаётся условием 2) при $s > 0$ и условием 4) при $s < 0$.

Из условия 4), которое есть линейное ОДУ, найдём $f_2(s)$ при $s < 0$. Обозначим $\varkappa\left(-\frac{s}{a}\right) = \gamma(s)$. Тогда уравнение для $f_2(s)$ примет вид:

$$f_2'(s) - hf_2(s) = \gamma(s). \quad (11.3)$$

Сначала найдём решение соответствующего однородного уравнения:

$$f_{2o}'(s) - hf_{2o}(s) = 0 \quad \Longrightarrow \quad \frac{df_{2o}}{f_{2o}} = hds \quad \Longrightarrow \quad f_{2o}(s) = ce^{hs}.$$

Далее, в соответствии с методом вариации постоянной, будем искать решение $f_2(s)$ неоднородного уравнения (11.3) в виде

$$f_2(s) = c(s)e^{hs}. \quad (11.4)$$

Подставляем искомый вид решения в (11.3):

$$\underbrace{c'(s)e^{hs} + hc(s)e^{hs}}_{f_2'(s)} - \underbrace{hc(s)e^{hs}}_{hf_2(s)} = \gamma(s) \quad \Longrightarrow \quad c'(s) = \gamma(s)e^{-hs} \quad \Longrightarrow$$

$$c(s) = \int_0^s \gamma(p)e^{-hp} dp + c_1.$$

Подставим найденную функцию $c(s)$ в (11.4):

$$f_2(s) = e^{hs} \cdot \int_0^s \gamma(p)e^{-hp} dp + c_1 e^{hs}.$$

Учитывая, что в силу условия 2) функция $f_2(s)$ должна в точке $s = 0$ обратиться в ноль, найдём c_1 :

$$f_2(0) = e^0 \cdot \int_0^0 \gamma(p)e^{-hp} dp + c_1 e^0 = c_1 = 0 \quad \implies \quad c_1 = 0.$$

Поэтому, окончательно,

$$f_2(s) = e^{hs} \cdot \int_0^s \gamma(p)e^{-hp} dp, \quad s < 0. \quad (11.5)$$

Вспомним, что $\gamma(p) = \varkappa\left(-\frac{p}{a}\right)$. Тогда после замены $p = -ar$ получим

$$f_2(s) = -ae^{hs} \cdot \int_0^{-\frac{s}{a}} \varkappa(r)e^{ahr} dr, \quad s < 0.$$

Подставляя вместо s выражение $(x - at)$ и вспоминая условие 2), находим функцию $u(x, t)$:

Ответ:

$$u(x, t) = f_2(x - at) = \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ -ae^{h(x-at)} \cdot \int_0^{-\frac{x-at}{a}} \varkappa(r)e^{ahr} dr, & x < at. \end{cases}$$

12. № 456

Найти решение общей задачи для волнового уравнения на полупрямой с краевым условием первого рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u(0, t) = \mu(t), & t > 0. \end{cases} \quad (12.1)$$

Представим решение данной задачи в виде суммы решений двух вспомогательных задач:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = f(x, t), & x, t > 0; \\ v(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ v_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ v(0, t) = 0, & t > 0 \end{cases} \quad \text{и} \quad \begin{cases} w_{tt} - a^2 w_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ w(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ w_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ w(0, t) = \mu(t), & t > 0. \end{cases} \quad (12.2)$$

В силу линейности этих задач, функция

$$u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$$

является решением исходной задачи (12.1).

С другой стороны, задачи (12.2) мы уже решили, соответственно, в номерах 551 и 553. Воспользуемся их результатами:

$$v(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ есть нечётные по x продолжения функций $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $f(x, t)$ на всю ось $x \in (-\infty, +\infty)$.

$$w(x, t) = \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ \mu\left(-\frac{x-at}{a}\right) dr, & x < at. \end{cases}$$

Поэтому для решения $u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$ задачи (12.1) получаем:

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x+at) + \varphi_1(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau + \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ \mu\left(-\frac{x-at}{a}\right) dr, & x < at. \end{cases}$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ есть нечётные по x продолжения функций $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $f(x, t)$ на всю ось $x \in (-\infty, +\infty)$.

13. № 457

Найти решение общей задачи для волнового уравнения на полупрямой с краевым условием первого рода:

$$\begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = f(x, t), & x > 0, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = \nu(t), & t > 0. \end{cases} \quad (13.1)$$

Представим решение данной задачи в виде суммы решений двух вспомогательных задач:

$$\begin{cases} v_{tt} - a^2 v_{xx} = f(x, t), & x, t > 0; \\ v(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ v_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ v(0, t) = 0, & t > 0 \end{cases} \quad \text{и} \quad \begin{cases} w_{tt} - a^2 w_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ w(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ w_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ w_x(0, t) = \nu(t), & t > 0. \end{cases} \quad (13.2)$$

В силу линейности этих задач, функция

$$u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$$

является решением исходной задачи (13.1).

С другой стороны, задачи (13.2) мы уже решили, соответственно, в номерах 552 и 554. Воспользуемся их результатами:

$$v(x, t) = \frac{\varphi_1(x+at) + \varphi_1(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau,$$

где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ есть чётные по x продолжения функций $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $f(x, t)$ на всю ось $x \in (-\infty, +\infty)$.

$$w(x, t) = \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ -a \int_0^{\frac{x-at}{a}} \nu(r) dr, & x < at. \end{cases}$$

Поэтому для решения $u(x, t) \equiv v(x, t) + w(x, t)$ задачи (13.1) получаем:

Ответ:

$$u(x, t) = \frac{\varphi_1(x + at) + \varphi_1(x - at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi_1(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f_1(s, \tau) ds d\tau +$$

$$+ \begin{cases} 0, & x \geq at > 0; \\ -a \int_0^{\frac{x-at}{a}} \nu(r) dr, & x < at. \end{cases}$$

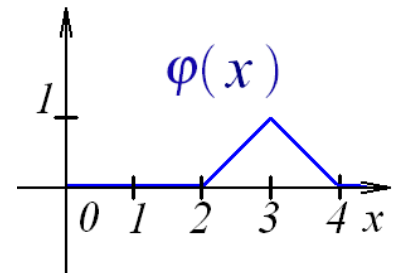
где функции $\varphi_1(x)$, $\psi_1(x)$ и $f_1(x, t)$ есть чётные по x продолжения функций $\varphi(x)$, $\psi(x)$ и $f(x, t)$ на всю ось $x \in (-\infty, +\infty)$.

Задание на самостоятельную работу:

- 1) **I.** Нарисовать профиль полубесконечной струны в моменты времени $t = 0, \frac{1}{4a}, \frac{1}{2a}, \frac{9}{4a}, \frac{3}{a}, \frac{5}{a}$, если её колебания описываются задачей:

$$\text{а) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t \geq 0, \end{cases} \quad \text{б) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = \varphi(x), & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = 0, & t \geq 0, \end{cases}$$

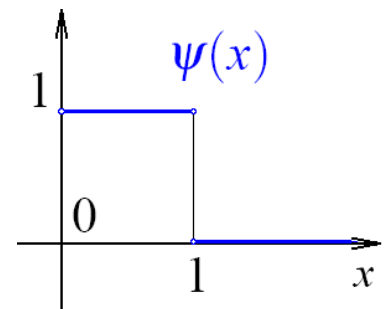
где функция $\varphi(x)$ имеет вид, приведённый на рисунке.



- 2) **II.** Нарисовать профиль полубесконечной струны в моменты времени $t = 0, \frac{1}{4a}, \frac{1}{2a}, \frac{1}{a}, \frac{2}{a}, \frac{4}{a}$, если её колебания описываются задачей:

$$\text{а) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t \geq 0, \end{cases} \quad \text{б) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \psi(x), & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = 0, & t \geq 0, \end{cases}$$

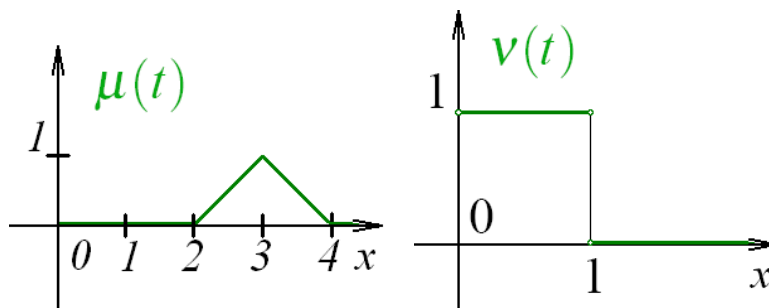
где функция $\psi(x)$ имеет вид, приведённый на рисунке.



3) III. Нарисовать профиль полубесконечной струны в моменты времени $t = 0, \frac{1}{4a}, \frac{1}{2a}, \frac{9}{4a}, \frac{3}{a}, \frac{5}{a}$, если её колебания описываются задачей:

$$\text{а) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u(0, t) = \mu(t), & t \geq 0, \end{cases} \quad \text{б) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_x(0, t) = \nu(t), & t \geq 0, \end{cases}$$

где функции $\mu(x)$ и $\nu(x)$ имеют вид, приведённый на рисунке.



4) IV. Решить задачи:

$$\text{а) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = Axt, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = \sin x, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = \sin 2x, & x \geq 0; \\ u(0, t) = 0, & t \geq 0. \end{cases}$$

$$\text{б) } \begin{cases} u_{tt} - a^2 u_{xx} = 0, & x, t > 0; \\ u(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_t(x, 0) = 0, & x \geq 0; \\ u_x(0, t) - hu(0, t) = U_0 \sin t, & t \geq 0. \end{cases}$$