

Московский государственный университет
им. М. В. Ломоносова
Механико-математический факультет
Кафедра газовой и волновой динамики

Ракитин Виталий Павлович.

Конечно-разностные методы решения уравнений с частными
производными

Преподаватель: Самохин Александр Сергеевич.

Москва, 2016 год.

Содержание

1	Аннотация	2
2	Расчёт линейной задачи	3
2.1	Постановка задачи	3
2.1.1	Граничные условия	3
2.2	Преобразование схем	3
3	Расчёт нелинейной задачи	5
3.1	Постановка задачи	5
3.1.1	Граничные условия	5
3.2	Преобразование схем	5
4	Аппроксимация	7
5	Дифференциальное приближение	7
6	Устойчивость	8
7	Аналитическое решение нелинейной задачи	11
8	Приложения	12
8.1	Метод Ньютона	12
8.2	Характеристики	13
8.2.1	Линейный случай	13
8.2.2	Нелинейный случай	13

1 Аннотация

Решается задача из сборника А.В.Попова под номером 10.

Суть задачи заключается в решении уравнения

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial F(u)}{\partial x} = 0$$

методом аппроксимации конечно-разностными схемами. Рассматриваются две схемы (явная и не явная), а также две различные функции

$$F(u) = -\frac{1}{2}u \quad \text{и} \quad F(u) = -\frac{1}{2}u^2$$

и найдём решение в полосе Q_t (см. [3](#)).

2 Расчёт линейной задачи

2.1 Постановка задачи

$$F(u) = -\frac{1}{2}u$$

Рассматриваются явная и неявная схемы

$$v_t + (F(v))_x^\circ = \frac{h^2}{2\tau} v_{x\bar{x}} \quad (1)$$

$$v_t + (F(\hat{v}))_x^\circ = \omega\tau \left((F'_v(v))^2 \hat{v}_x \right)_{\bar{x}} \quad (2)$$

для численного решения уравнения переноса

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{1}{2} \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

в области

$$Q_t = \{(t, x) : 0 < t \leq 1, \quad -1 \leq x \leq 1\}. \quad (3)$$

2.1.1 Граничные условия

1. на прямой $t = 0$ (при $-1 \leq x \leq 1$) определена функция

$$u_0(x) = \begin{cases} 0, & \text{если } x \leq 0, \\ 4x, & \text{если } 0 < x \leq 0.25, \\ 1, & \text{если } x > 0.25; \end{cases} \quad (4)$$

2. на прямой $x = -1$ ввиду постоянства решения на характеристиках — прямых вида $t = -2x + C$ (см.5), на множестве $t \in (0, 1)$:

$$u(t, -1) = u_0(x \leq 0) = 0;$$

3. на прямой $x = 1$, аналогично п.2:

$$u(t, 1) = u_0(x > 0.25) = 1.$$

В условиях задачи использованы следующие обозначения

$$g_x = \frac{g_{m+1}^n - g_m^n}{h} \quad g_x^\circ = \frac{g_{m+1}^n - g_{m-1}^n}{2h} \quad g_{\bar{x}} = \frac{g_m^n - g_{m-1}^n}{h} \quad (\hat{v})_m^n = v_m^{n+1}$$

2.2 Преобразование схем

Преобразуем уравнение (1) к более удобному виду

$$((v_x)_{\bar{x}})_m^n = \frac{(v_x)_m^n - (v_x)_{m-1}^n}{h} = \frac{\frac{v_{m+1}^n - v_m^n}{h} - \frac{v_m^n - v_{m-1}^n}{h}}{h} = \frac{v_{m+1}^n - 2v_m^n + v_{m-1}^n}{h^2}$$

$$(F(v))_x^\circ = -\frac{1}{2}v_x^\circ = -\frac{v_{m+1}^n - v_{m-1}^n}{4h}$$

Значит

$$\frac{v_m^{n+1} - v_m^n}{\tau} - \frac{v_{m+1}^n - \frac{1}{2}v_{m-1}^n}{4h} = \frac{h^2}{2\tau} \frac{v_{m+1}^n - 2v_m^n + v_{m-1}^n}{h^2}$$

$$2(v_m^{n+1} - v_m^n) - \frac{\tau}{2h}(v_{m+1}^n - v_{m-1}^n) = v_{m+1}^n - 2v_m^n + v_{m-1}^n$$

$$v_m^{n+1} = \frac{\tau}{2h}(v_{m+1}^n - v_{m-1}^n) + \frac{1}{2}v_{m+1}^n + \frac{1}{2}v_{m-1}^n$$

$$\boxed{v_m^{n+1} = \frac{1}{2} \left(\left(1 + \frac{\tau}{h}\right) v_{m+1}^n + \left(1 - \frac{\tau}{h}\right) v_{m-1}^n \right)} \quad (1^*)$$

Преобразуем уравнение (2) к более удобному виду

$$(F'_v(v))^2 = \left(\left(-\frac{1}{2}v \right)'_v \right)^2 = \left(-\frac{1}{2} \right)^2 = \frac{1}{4}$$

$$(\hat{v}_x)_{\bar{x}} = ((v_m^{n+1})_x)_{\bar{x}} = \frac{(v_x)_m^{n+1} - (v_x)_{m-1}^{n+1}}{h} = \frac{\frac{v_{m+1}^{n+1} - v_m^{n+1}}{h} - \frac{v_m^{n+1} - v_{m-1}^{n+1}}{h}}{h} = \frac{v_{m+1}^{n+1} - 2v_m^{n+1} + v_{m-1}^{n+1}}{h^2}$$

$$(F(\hat{v}))_{\hat{x}} = -\frac{v_{m+1}^{n+1} - v_{m-1}^{n+1}}{4h}$$

Соответственно,

$$\frac{v_m^{n+1} - v_m^n}{\tau} - \frac{v_{m+1}^{n+1} - v_{m-1}^{n+1}}{4h} = \omega\tau \left(\frac{1}{4} \frac{v_{m+1}^{n+1} - 2v_m^{n+1} + v_{m-1}^{n+1}}{h^2} \right)$$

$$4h^2 (v_m^{n+1} - v_m^n) - \tau h (v_{m+1}^{n+1} - v_{m-1}^{n+1}) = \omega\tau^2 (v_{m+1}^{n+1} - 2v_m^{n+1} + v_{m-1}^{n+1})$$

$$\boxed{4h^2 v_m^n + \tau (\omega\tau - h) v_{m-1}^{n+1} - 2(2h^2 + \omega\tau^2) v_m^{n+1} + \tau (\omega\tau + h) v_{m+1}^{n+1} = 0} \quad (2^*)$$

3 Расчёт нелинейной задачи

3.1 Постановка задачи

$$F(u) = -\frac{1}{2}u^2$$

Аналогично линейному случаю рассматриваются явная и неявная схемы (1) и (2) для численного решения уравнения

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{1}{2} \frac{\partial u^2}{\partial x} = 0$$

в области (3).

3.1.1 Граничные условия

1. на прямой $t = 0$ (при $-1 \leq x \leq 1$) определена функция (4);
2. на прямой $x = -1$, ввиду постоянства решения на характеристиках (см.6) — прямых вида

$$x = -\varphi(\xi)t + \xi; \quad \varphi(\xi) = \begin{cases} 0, & \text{если } \xi \leq 0, \\ 4\xi, & \text{если } 0 < \xi \leq 0.25, \\ 1, & \text{если } \xi > 0.25. \end{cases}$$

Значит,

$$u(t, -1) = 0;$$

3. на прямой $x = 1$, аналогично

$$u(t, 1) = 1.$$

3.2 Преобразование схем

Преобразуем уравнение (1) к более удобному виду

$$\frac{v_m^{n+1} - v_m^n}{\tau} - \frac{(v^2)_{m+1}^n - (v^2)_{m-1}^n}{4h} = \frac{h^2}{2\tau} \frac{v_{m+1}^n - 2v_m^n + v_{m-1}^n}{h^2}$$

$$\boxed{v_m^{n+1} = \frac{\tau}{2h} \left((v^2)_{m+1}^n - (v^2)_{m-1}^n \right) + \frac{1}{2}v_{m+1}^n + \frac{1}{2}v_{m-1}^n} \quad (1^{**})$$

Преобразуем уравнение (2) к более удобному виду

$$(F'_v(v))^2 = \left(\left(-\frac{1}{2}v^2 \right)'_v \right)^2 = v^2$$

$$\begin{aligned} (v^2 \hat{v}_x)_{\bar{x}} &= \left((v^2)_m^n (v_m^{n+1})_x \right)_{\bar{x}} = \frac{(v^2)_m^n (v_x)_{m+1}^{n+1} - (v^2)_{m-1}^n (v_x)_{m-1}^{n+1}}{h} = \\ &= \frac{(v^2)_m^n v_{m+1}^{n+1} - \left((v^2)_m^n + (v^2)_{m-1}^n \right) v_m^{n+1} - (v^2)_{m-1}^n v_{m-1}^{n+1}}{h^2} \end{aligned}$$

$$(F(\hat{v}))_{\hat{x}} = -\frac{1}{2} \hat{v}_{\hat{x}}^2 = -\frac{(v^2)_{m+1}^{n+1} - (v^2)_{m-1}^{n+1}}{4h}$$

Соответственно,

$$\frac{v_m^{n+1} - v_m^n}{\tau} - \frac{(v^2)_{m+1}^{n+1} - (v^2)_{m-1}^{n+1}}{4h} = \omega \tau \left(\frac{(v^2)_m^n v_{m+1}^{n+1} - \left((v^2)_m^n + (v^2)_{m-1}^n \right) v_m^{n+1} - (v^2)_{m-1}^n v_{m-1}^{n+1}}{h^2} \right)$$

$$\begin{aligned}
& 4h^2 (v_m^{n+1} - v_m^n) - \tau h \left((v^2)_{m+1}^{n+1} - (v^2)_{m-1}^{n+1} \right) - \\
& - 4\omega\tau^2 \left((v^2)_m^n v_{m+1}^{n+1} - \left((v^2)_m^n + (v^2)_{m-1}^n \right) v_m^{n+1} - (v^2)_{m-1}^n v_{m-1}^{n+1} \right) = 0
\end{aligned}
\tag{2**}$$

4 Аппроксимация

Рассматривается уравнение переноса:

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{1}{2} \frac{\partial u}{\partial x} = 0.$$

1. Посчитаем аппроксимацию для явной схемы (1*)

$$\begin{aligned} & v_m^{n+1} - \frac{1}{2} \left(\left(1 + \frac{\tau}{h}\right) v_{m+1}^n + \left(1 - \frac{\tau}{h}\right) v_{m-1}^n \right) = \\ & = v_m^n + \tau \dot{v}_m^n + O(\tau^2) - \frac{1}{2} \left(\left(1 + \frac{\tau}{h}\right) (v_m^n + h v_m'^n + O(h^2)) + \left(1 - \frac{\tau}{h}\right) (v_m^n - h v_m'^n + O(h^2)) \right) = \\ & = \tau \left(\dot{v}_m^n - \frac{1}{2} v_m''^n \right) + O(\tau^2 + h^2) = O(\tau^2 + h^2). \end{aligned}$$

2. Для неявной схемы (2*)

$$\begin{aligned} & 4h^2 v_m^n + \tau(\omega\tau - h) v_{m-1}^{n+1} - 2(2h^2 + \omega\tau^2) v_m^{n+1} + \tau(\omega\tau + h) v_{m+1}^{n+1} = \\ & = 4h^2 v_m^n + \tau(\omega\tau - h) (v_m^n + \tau \dot{v}_m^n - h v_m'^n - \tau h \dot{v}_m'^n + O(h^2 + \tau^2)) - 2(2h^2 + \omega\tau^2) (v_m^n + \tau \dot{v}_m^n + O(\tau^2)) + \\ & \quad + \tau(\omega\tau + h) (v_m^n + \tau \dot{v}_m^n + h v_m'^n + \tau h \dot{v}_m'^n + O(h^2 + \tau^2)) = \\ & = \cancel{4h^2 v_m^n} + \omega\tau^2 (v_m^n + \tau \dot{v}_m^n - \cancel{h v_m'^n} - \tau h \dot{v}_m'^n + O(h^2 + \tau^2)) - \tau h (\cancel{v_m^n} + \tau \dot{v}_m^n - h v_m'^n - \tau h \dot{v}_m'^n + O(h^2 + \tau^2)) - \\ & \quad - 4h^2 (\cancel{v_m^n} + \tau \dot{v}_m^n + O(\tau^2)) + 2\omega\tau^2 (v_m^n + \tau \dot{v}_m^n + O(\tau^2)) + \omega\tau^2 (v_m^n + \tau \dot{v}_m^n + \cancel{h v_m'^n} + \tau h \dot{v}_m'^n + O(h^2 + \tau^2)) + \\ & \quad + \tau h (\cancel{v_m^n} + \tau \dot{v}_m^n + h v_m'^n + \tau h \dot{v}_m'^n + O(h^2 + \tau^2)) = O(\tau^2 + \tau h^2) \end{aligned}$$

5 Дифференциальное приближение

1. Дифференциальное приближение для явной схемы (1) с точностью до членов порядка $O\left(\tau^3 + h^3 + \frac{h^4}{\tau}\right)$

$$v_t - \frac{1}{2} v_{xx} = \frac{h^2}{2\tau} v_{x\bar{x}}$$

$$\dot{v} + \frac{\tau}{2} \ddot{v} + \frac{\tau^2}{6} \dddot{v} + O(\tau^3) - \frac{1}{2} v' - \frac{h}{4} v'' - \frac{h^2}{12} v''' + O(h^3) = \frac{h^2}{2\tau} v'' + \frac{h^3}{4\tau} v''' + O\left(\frac{h^4}{\tau}\right)$$

$$\dot{v} - \frac{1}{2} v' - \frac{h^2}{2\tau} v'' = -\frac{\tau}{2} \ddot{v} - \frac{\tau^2}{6} \dddot{v} + \frac{h}{4} v'' + \frac{h^2}{12} v''' + \frac{h^3}{4\tau} v'''' + O\left(\tau^3 + h^3 + \frac{h^4}{\tau}\right)$$

$$\dot{v} = \frac{1}{2} v' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right)$$

$$\dot{v}' = \frac{1}{2} v'' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right)$$

$$\dot{v}'' = \frac{1}{2} v''' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right)$$

$$\ddot{v} = \frac{1}{2} \dot{v}' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right) = \frac{1}{4} v'' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right)$$

$$\ddot{v}' = \frac{1}{4} \dot{v}'' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right) = \frac{1}{8} v''' + O\left(\tau + h + \frac{h^2}{\tau}\right)$$

$$\dot{v} - \frac{1}{2} v' - \frac{h^2}{2\tau} v'' = \left(\frac{h}{4} - \frac{\tau}{8}\right) v'' + \left(\frac{h^2}{12} - \frac{\tau^2}{48}\right) v''' + \frac{h^3}{4\tau} v'''' + O\left(\tau^3 + h^3 + \frac{h^4}{\tau}\right)$$

2. Дифференциальное приближение для явной схемы (2) с точностью до членов порядка $O(\tau^3 + h^3 + \tau h^2)$

$$v_t - \frac{1}{2}\hat{v}_{\bar{x}} = \frac{\omega\tau}{4}\hat{v}_{x\bar{x}}$$

$$\dot{v} + \frac{\tau}{2}\ddot{v} + \frac{\tau^2}{6}\ddot{v} + O(\tau^3) - \frac{1}{2}v' - \frac{h}{4}v'' - \frac{h^2}{12}v''' + O(h^3) = \frac{\omega\tau}{4}v'' + \frac{\omega\tau h}{8}v''' + O(\tau h^2)$$

$$\dot{v} - \frac{1}{2}v' + \frac{\omega\tau}{4}v'' = -\frac{\tau}{2}\ddot{v} - \frac{\tau^2}{6}\ddot{v} + \frac{h}{4}v'' + \frac{h^2}{12}v''' + \frac{\omega\tau h}{8}v''' + O(\tau^3 + h^3 + \tau h^2)$$

$$\dot{v} = \frac{1}{2}v' + O(\tau + h)$$

$$\dot{v}' = \frac{1}{2}v'' + O(\tau + h)$$

$$\dot{v}'' = \frac{1}{2}v''' + O(\tau + h)$$

$$\ddot{v} = \frac{1}{2}\dot{v}' + O(\tau + h) = \frac{1}{4}v'' + O(\tau + h)$$

$$\ddot{v}' = \frac{1}{4}\dot{v}'' + O(\tau + h) = \frac{1}{8}v''' + O(\tau + h)$$

$$\dot{v} - \frac{1}{2}v' + \frac{\omega\tau}{4}v'' = \left(\frac{h}{4} - \frac{\tau}{8}\right)v'' + \left(\frac{h^2}{12} + \frac{\omega\tau h}{8} - \frac{\tau^2}{48}\right)v''' + O(\tau^3 + h^3 + \tau h^2)$$

6 Устойчивость

1. Для явной схемы (1*)

$$v_m^{n+1} = \frac{1}{2} \left(\left(1 + \frac{\tau}{h}\right) v_{m+1}^n + \left(1 - \frac{\tau}{h}\right) v_{m-1}^n \right)$$

Сделаем замену

$$v_m^n = (\lambda(\varphi))^n e^{im\varphi}$$

Тогда

$$\lambda^{n+1} e^{im\varphi} = \frac{1}{2} \left(\left(1 + \frac{\tau}{h}\right) \lambda^n e^{i(m+1)\varphi} + \left(1 - \frac{\tau}{h}\right) \lambda^n e^{i(m-1)\varphi} \right)$$

Сократим всё на $\lambda^n e^{im\varphi}$

$$\lambda = \frac{1}{2} \left(\left(1 + \frac{\tau}{h}\right) e^{i\varphi} + \left(1 - \frac{\tau}{h}\right) e^{-i\varphi} \right)$$

$$\lambda = \frac{1}{2} \left(e^{i\varphi} + e^{-i\varphi} + \frac{\tau}{h} (e^{i\varphi} - e^{-i\varphi}) \right)$$

$$\lambda = \cos \varphi + \frac{i\tau}{h} \sin \varphi$$

$$|\lambda| = \sqrt{\cos^2 \varphi + \frac{\tau^2}{h^2} \sin^2 \varphi} = \sqrt{1 + \left(\frac{\tau^2}{h^2} - 1\right) \sin^2 \varphi} \leq 1 \iff -1 \leq \frac{\tau^2}{h^2} - 1 \leq 0$$

$$0 \leq \frac{\tau^2}{h^2} \leq 1 \implies \tau^2 \leq h^2 \implies \tau \leq h.$$

Таким образом, можем сделать вывод, что наша схема устойчива при условии $\tau \leq h$.

2. Для неявной схемы (2*)

$$4h^2 v_m^n + \tau(\omega\tau - h) v_{m-1}^{n+1} - 2(2h^2 + \omega\tau^2) v_m^{n+1} + \tau(\omega\tau + h) v_{m+1}^{n+1} = 0$$

Аналогично предыдущему пункту сделаем замену

$$v_m^n = (\lambda(\varphi))^n e^{im\varphi}$$

Тогда

$$4h^2 \lambda^n e^{im\varphi} + \tau(\omega\tau - h) \lambda^{n+1} e^{i(m-1)\varphi} - 2(2h^2 + \omega\tau^2) \lambda^{n+1} e^{im\varphi} + \tau(\omega\tau + h) \lambda^{n+1} e^{i(m+1)\varphi} = 0$$

Сократим всё на $\lambda^{n+1}e^{im\varphi}$

$$\begin{aligned}\frac{4h^2}{\lambda} + \tau(\omega\tau - h)e^{-i\varphi} - 2(2h^2 + \omega\tau^2) + \tau(\omega\tau + h)e^{i\varphi} &= 0 \\ \frac{4h^2}{\lambda} + \omega\tau^2(e^{-i\varphi} + e^{i\varphi}) - 2(2h^2 + \omega\tau^2) + \tau h(e^{i\varphi} - e^{-i\varphi}) &= 0 \\ \frac{4h^2}{\lambda} + 2\omega\tau^2 \cos \varphi - 2(2h^2 + \omega\tau^2) + 2i\tau h \sin \varphi &= 0 \\ \frac{4h^2}{\lambda} + 2\omega\tau^2 \cos \varphi - 2(2h^2 + \omega\tau^2) + 2i\tau h \sin \varphi &= 0 \\ -1 \leq \lambda = \frac{2h^2}{2h^2 + \omega\tau^2 - \omega\tau^2 \cos \varphi - i\tau h \sin \varphi} &\leq 1\end{aligned}$$

Рассмотрим правый случай

$$\begin{aligned}2h^2 &\leq 2h^2 + \omega\tau^2 - \omega\tau^2 \cos \varphi - i\tau h \sin \varphi \\ \omega\tau^2 \cos \varphi + i\tau h \sin \varphi &\leq \omega\tau^2 \\ \cos \varphi + \frac{ih}{\tau\omega} \sin \varphi &\leq 1 \\ \cos^2 \varphi + \frac{h^2}{\tau^2\omega^2} \sin^2 \varphi &\leq 1 \\ 1 + \left(\frac{h^2}{\tau^2\omega^2} - 1\right) \sin^2 \varphi &\leq 1 \\ \frac{h^2}{\tau^2\omega^2} \leq 1 &\implies h \leq \tau\omega\end{aligned}$$

Рассмотрим левый случай

$$\begin{aligned}-2h^2 &\leq 2h^2 + \omega\tau^2 - \omega\tau^2 \cos \varphi - i\tau h \sin \varphi \\ \omega\tau^2 \cos \varphi + i\tau h \sin \varphi &\leq 4h^2 + \omega\tau^2 \\ \cos \varphi + \frac{ih}{\tau\omega} \sin \varphi &\leq \frac{4h^2}{\omega\tau^2} + 1 \\ \cos^2 \varphi + \frac{h^2}{\tau^2\omega^2} \sin^2 \varphi &\leq \left(\frac{4h^2}{\omega\tau^2} + 1\right)^2 \\ 1 + \left(\frac{h^2}{\tau^2\omega^2} - 1\right) \sin^2 \varphi &\leq \frac{16h^4}{\omega^2\tau^4} + \frac{8h^2}{\omega\tau^2} + 1 \\ \left(\frac{h^2}{\tau^2\omega^2} - 1\right) \sin^2 \varphi &\leq \frac{16h^4}{\omega^2\tau^4} + \frac{8h^2}{\omega\tau^2}\end{aligned}$$

Так как мы уже выяснили, что

$$\frac{h^2}{\tau^2\omega^2} \leq 1$$

Получим

$$|\sin \varphi| \geq \sqrt{\frac{\frac{16h^4}{\omega^2\tau^4} + \frac{8h^2}{\omega\tau^2}}{1 - \frac{h^2}{\tau^2\omega^2}}}$$

Рассмотрим $\varphi = \frac{\pi}{2}$

$$\begin{aligned}1 &\geq \frac{\frac{16h^4}{\omega^2\tau^4} + \frac{8h^2}{\omega\tau^2}}{1 - \frac{h^2}{\tau^2\omega^2}} \\ \frac{16h^4}{\omega^2\tau^4} + \frac{8h^2}{\omega\tau^2} + \frac{h^2}{\tau^2\omega^2} - 1 &\leq 0 \\ \frac{16h^4}{\tau^4} + (8\omega + 1)\frac{h^2}{\tau^2} - \omega^2 &\leq 0\end{aligned}$$

Рассмотрим случай

$$\frac{16h^4}{\tau^4} + (8\omega + 1)\frac{h^2}{\tau^2} - \omega^2 = 0$$

и делаем замену $x = \frac{h^2}{\tau^2}$

$$16x^2 + (8\omega + 1)x - \omega^2 = 0$$

$$D = (8\omega + 1)^2 + 4 \cdot 16 \cdot \omega^2 = 128\omega^2 + 16\omega + 1$$

$$x = \frac{-8\omega - 1 \pm \sqrt{128\omega^2 + 16\omega + 1}}{32}$$

Значит

$$\frac{h^2}{\tau^2} \in \left[\frac{-8\omega - 1 - \sqrt{128\omega^2 + 16\omega + 1}}{32}, \frac{-8\omega - 1 + \sqrt{128\omega^2 + 16\omega + 1}}{32} \right]$$

При $\omega = 1$

$$\frac{h^2}{\tau^2} \in (0, 0.095)$$

$$\frac{h}{\tau} \in (0, 0.3)$$

При $\omega = 0.1$

$$\frac{h^2}{\tau^2} \in (0, 0.0053)$$

$$\frac{h}{\tau} \in (0, 0.073)$$

Таким образом, мы можем подобрать такие τ и h , чтобы наша схема была устойчива в точке $\varphi = \frac{\pi}{2}$, а значит она условно устойчива.

7 Аналитическое решение

7.1 Линейный случай

Решение системы, которую мы рассматриваем, имеет вид

$$u(t, x) = \begin{cases} 0, & x + \frac{t}{2} \leq 0; \\ 4x + 2t, & 0 < x + \frac{t}{2} \leq \frac{1}{4}; \\ 1, & x + \frac{t}{2} > \frac{1}{4}. \end{cases}$$

7.2 Нелинейный случай

Решение нелинейного уравнения $\frac{\partial u}{\partial t} - u \frac{\partial u}{\partial x} = 0$ с начальным условием $u(0, x) = u_0(x)$ будем проводить в два этапа.

- Формально найдём решение $\varphi(t, x)$ уравнения Хопфа $\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} = 0$ с начальным условием $\varphi(0, x) = u_0(x)$. Решение задачи Коши в параметрическом виде

$$\begin{cases} \varphi = u_0(\xi); \\ x = \xi + u_0(\xi)t. \end{cases}$$

Это решение в нашем случае имеет вид

$$\varphi_1(t, x) = \begin{cases} 0, & x \leq 0; \\ \frac{x}{0.25+t}, & 0 < x < t + 0.25; \\ 1, & x \geq 0.25 + t. \end{cases}$$

В момент времени $t = -0.25$ происходит опрокидывание волны. Волна начинает двигаться вдвое медленнее по правилу Уизема.

$$\varphi_2(t, x) = \begin{cases} 0, & x < \frac{1}{2}(t + 0.25); \\ 0, & x \geq \frac{1}{2}(t + 0.25). \end{cases}$$

- Обратим время, то есть заметим, что искомое $u(t, x) = \varphi(-t, x)$.

$$u(t, x) = \begin{cases} \varphi_1(-t, x), & t < \frac{1}{4}; \\ \varphi_2(-t, x), & t \geq \frac{1}{4}. \end{cases}$$

Самое для нас интересное, это значение в момент времени $t = 1$

$$u(1, x) = \begin{cases} 0, & x < -\frac{3}{8}; \\ 1, & x > \frac{3}{8}. \end{cases}$$

А также выпишем условия на достаточно толстой границе

$$u(t, x) = \begin{cases} 0, & x < -\frac{3}{8}, \quad t \in [0, 1]; \\ 1, & x > 0.25, \quad t \in [0, 1]; \\ . & \dots\dots\dots \end{cases}$$

8 Приложения

8.1 Метод Ньютона

Решение нелинейной системы уравнений методом Ньютона

$$F(\bar{x}) = F(\bar{x}_0 + \Delta\bar{x}_1) \approx F(\bar{x}_0) + \left. \frac{\partial F}{\partial \bar{x}} \right|_{\bar{x}=\bar{x}_0} \cdot \Delta\bar{x}_1$$

Определим вектор приращений $\Delta\bar{x}_1$ из условия $F(\bar{x}) = 0$

$$\left. \frac{\partial F}{\partial \bar{x}} \right|_{\bar{x}=\bar{x}_0} \cdot \Delta\bar{x}_1 = -F(\bar{x}_0);$$

Или в развёрнутом виде

$$\sum_{j=1}^n \left(\frac{\partial f_i(\bar{x}_0)}{\partial x_j} \right) \cdot \Delta\bar{x}_1 = -f_i(\bar{x}_0),$$
$$\frac{\partial f_i(\bar{x}_0)}{\partial x_j} = \frac{f_i(x_1(0), \dots, x_{j-1}(0), x_j(0) + \varepsilon, x_{j+1}(0), \dots, x_n(0)) - f_i(\bar{x}_0)}{\varepsilon}$$

Обозначим матрицу Якоби

$$F'(\bar{x}_0) = \left. \frac{\partial F}{\partial \bar{x}} \right|_{\bar{x}=\bar{x}_0} \equiv \left\| \frac{\partial f_i(\bar{x}_0)}{\partial x_j} \right\|$$

Значит,

$$F'(\bar{x}_0) \cdot \Delta\bar{x}_1 = -F(\bar{x}_0)$$
$$\Delta\bar{x}_1 = \bar{x}_1 - \bar{x}_0 = -(F'(\bar{x}_0))^{-1} \cdot F(\bar{x}_0)$$
$$\bar{x}_1 = \bar{x}_0 - (F'(\bar{x}_0))^{-1} \cdot F(\bar{x}_0)$$

8.2 Характеристики

8.2.1 Линеинный случай

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{1}{2} \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

Составим характеристическую систему

$$\frac{dt}{1} = \frac{dx}{-\frac{1}{2}}$$

$$t = -2x + C_1. \quad (5)$$

8.2.2 Нелинейный случай

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{1}{2} \frac{\partial u^2}{\partial x} = 0$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} - u \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

Составим характеристическую систему

$$\frac{dt}{1} = \frac{dx}{-u} = \frac{du}{0}$$

Значит, получим уравнения

$$u = C_1, \quad x + ut = C_2$$

начальное значение (4): значит

$$C_2 = \sigma; \quad C_1 = \varphi(\xi) = u_0(\xi) = \begin{cases} 0, & \text{если } \xi \leq 0, \\ 4\xi, & \text{если } 0 < \xi \leq 0.25, \\ 1, & \text{если } \xi > 0.25; \end{cases}$$

Тогда

$$x + \varphi(\xi)t = \xi \implies x = -\varphi(\xi)t + \xi. \quad (6)$$