

# Решение дифференциальных уравнений в частных производных

Алексей Козлов  
Б04-103

Ноябрь, 2024





## Определение

Линейное УРЧП от двух переменных это уравнение вида - это уравнение вида

$$\sum_{i,j=0}^2 a_{ij}(x, y) \frac{\partial^{i+j}}{\partial x^i \partial y^j} u(x, y) = 0$$

Существуют несколько типов уравнений:

- Параболическое
- Гиперболическое
- Эллиптическое
- Какая-то кракаязбра, которую не хочется решать



## Определение

Линейное УРЧП от двух переменных это уравнение вида - это уравнение вида

$$\sum_{i,j=0}^2 a_{ij}(x, y) \frac{\partial^{i+j}}{\partial x^i \partial y^j} u(x, y) = 0$$

Существуют несколько типов уравнений:

- **Параболическое** - уравнение диффузии и теплопроводности. (1D)
- Гиперболическое
- Эллиптическое
- Какая-то кракаябра, которую не хочется решать



Очевидно, что компьютер не может работать с континуумом, то есть необходимо построить сетку, на которой будем дискретизировать задачу:

$$0 = t_0 < t_1 < t_2 < \dots < t_{N-1} < t_N = T$$

$$\tau = t_{n+1} - t_n$$

$$0 = x_0 < x_1 < x_2 < \dots < x_{N-1} < x_N = L$$

$$h = x_{n+1} - x_n$$

Также выберем численную схему для аппроксимации производной (для 1D)

$$\left. \frac{du}{dt} \right|_{t_0} = \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{u(t_n + \tau) - u(t_n)}{\tau} \approx \frac{y_{n+1} - y_n}{\tau}$$



Кратко опишем дискретизованную Задачу Коши и укажем характерные характеристики.

Если нам дано уравнение

$$\begin{cases} \frac{du}{dt} = f(t, u), t \in [0, T] \\ u(0) = u_0 \end{cases}$$

То можно построить множество разностных схем. В качестве примера возьмем явную и неявную схемы Эйлера

$$\begin{cases} \frac{y_{n+1} - y_n}{\tau} = f(t_n, y_n), t \in [0, T] \\ y_0 = u_0 \end{cases}$$



Кратко опишем дискретизованную Задачу Коши и укажем характерные характеристики.

Если нам дано уравнение

$$\begin{cases} \frac{du}{dt} = f(t, u), t \in [0, T] \\ u(0) = u_0 \end{cases}$$

То можно построить множество разностных схем. В качестве примера возьмем явную и неявную схемы Эйлера

$$\begin{cases} \frac{y_{n+1} - y_n}{\tau} = f(t_n, y_n), t \in [0, T] \\ y_0 = u_0 \end{cases} \quad \begin{cases} \frac{y_{n+1} - y_n}{\tau} = f(t_{n+1}, y_{n+1}), t \in [0, T] \\ y_0 = u_0 \end{cases}$$



Но чем же разностные схемы могут отличаться?

Можно выделить две характеристики:

## Сходимость

Как хорошо сходится численное решение к истинному. То есть какой порядок убывания имеет невязка решения

Для явной схемы Эйлера (1D):  $\|\delta^{(h)}\| = O(h^p) = O(h^2)$ , где  $p = 2$  - порядок сходимости.



Но чем же разностные схемы могут отличаться?

Можно выделить две характеристики:

## Сходимость

Как хорошо сходится численное решение к истинному. То есть какой порядок убывания имеет невязка решения

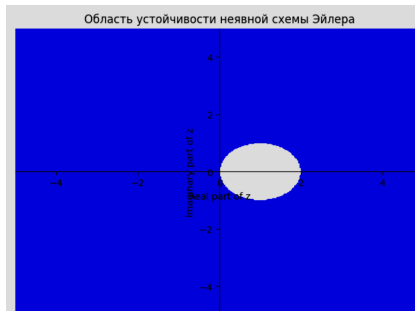
Для явной схемы Эйлера (1D):  $\|\delta^{(h)}\| = O(h^p) = O(h^2)$ , где  $p = 2$  - порядок сходимости.

## Устойчивость

Как решение задачи зависит от колебаний начальных условий, параметров задачи и тд. По алгоритму Далквиста можно вычислить области устойчивости для явной схемы и неявной схемы Эйлера. (Далее будет понятно, почему пользуемся неявной схемой)



# Базовые понятия численного решения ОДУ и УРЧП





Задача уравнения диффузии (теплопроводности) ставится следующим образом:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, t), \quad t \in [0, T], \quad x \in [0, L]$$

Также ставятся начальное условие и граничные условия:

$$\begin{cases} u(0, x) = u_0(x), & t = 0, \\ u = f_1(t), & x = 0, \\ u = f_2(x), & x = L, \end{cases}$$

Можно привести некоторые разностные схемы, работающие для конкретного  $a$ . Каждой дискретизации можно сопоставить картинку, показывающую, какие конкретно узлы  $u_m^n$  связаны уравнением ( $n$  - время,  $m$  - координата).

## Явная схема

$$\frac{u_m^{n+1} - u_m^n}{\tau} = a \cdot \frac{u_{m-1}^n - 2u_m^n + u_{m+1}^n}{h^2} + f_m^n$$



## Неявная схема

$$\frac{u_m^{n+1} - u_m^n}{\tau} = a \cdot \frac{u_{m-1}^{n+1} - 2u_m^{n+1} + u_{m+1}^{n+1}}{h^2} + f_m^n$$





Рассмотрим задачу Коши для уравнения теплопроводности

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, & t \in [0, 0.2], \quad x \in [0, 1] \\ u(0, x) = 1 + \sin^2(2\pi x) + \sin(2\pi x), & t = 0, \\ u = 1, & x = 0, \\ u = 1, & x = 1, \end{cases}$$

Решим данную задачу явной схемой, то есть мы можем выразить следующий узел схемы таким образом:

$$u_m^{n+1} = u_m^n + \frac{\tau}{h^2} \cdot (u_{m-1}^n - 2u_m^n + u_{m+1}^n)$$



```
a = 1.0
L = 1.0
T = 0.2
Nx = 100
Nt = 100000
h = L/(Nx-1)
tau = T/(Nt-1)
x = np.linspace(0, L, Nx)
t = np.linspace(0, T, Nt)

# Начальные и граничные условия
def u0(x):
    return 1 + np.sin(2*np.pi*x/L)**2 + np.sin(np.pi*x/L)

def u1(t):
    return 1

def ur(t):
    return 1
```

Задаем начальные, граничные условия. Задаем сетку для времени и для координаты.



*#Реализация метода*

```
r = a*tau/h**2
```

```
u = np.zeros((Nx, Nt))
```

```
u[:, 0] = u0(x)
```

```
for n in range(Nt-1):
```

```
    u[0, n+1] = u1(t[n+1])
```

```
    u[-1, n+1] = ur(t[n+1])
```

```
    for m in range(1, Nx-1):
```

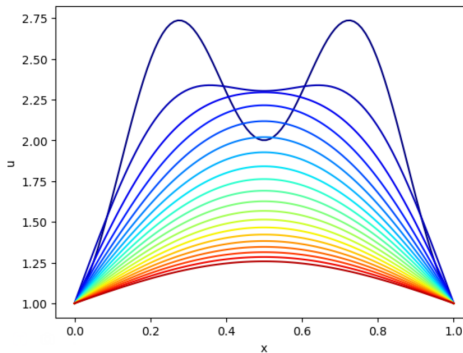
```
        u[m, n+1] = u[m, n] + r*(u[m-1, n] - 2*u[m, n] + u[m+1, n])
```

Описываем явный метод.

# Пример



```
fig, ax = plt.subplots()
for n in range(0, Nt, 5000):
    color = cm.jet(n/Nt)
    ax.plot(x, u[:, n], color=color, label=f"t={t[n]:.2f}")
ax.set_xlabel("x")
ax.set_ylabel("u")
norm = plt.Normalize(0, T)
cmap = cm.jet
sm = plt.cm.ScalarMappable(norm=norm, cmap=cmap)
sm.set_array([])
#cbar = fig.colorbar(sm)
#bar.ax.set_ylabel("Time")
plt.show()
```





Внимание!!!



Спасибо за внимание

301-1.ru