

Решение двумерного уравнения теплопроводности

Постановка задачи

Постановка задачи

Используя метод переменных направлений, решите краевую задачу:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = \Delta u + (yt)^2, & 0 < x < 2, \quad 0 < y < 1, \quad t > 0 \\ \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{x=0} = u \Big|_{x=2} = 0 \\ u \Big|_{y=0} = u \Big|_{y=1} = 0 \\ u \Big|_{t=0} = \cos(\pi x/4) \cdot y(1-y) \end{cases}$$

Аналитическое решение

Используя Wolfram Mathematica, находим аналитическое решение:

Численное решение

Сетка

Введем в расчетной области сетку, используя фиктивные узлы в окрестности границ, чтобы получить второй порядок аппроксимации для условий Неймана:

$$\begin{cases} x_0 = 0; & x_n = x_0 + nh_x, & n = 0, 1, \dots, N; & x_N = 2 \longrightarrow h_x = \frac{2}{N-1} \\ y_0 = 0; & y_m = y_0 + mh_y, & m = 0, 1, \dots, M; & y_M = 1 \longrightarrow h_y = \frac{1}{M-1} \\ t_j = j\tau, & j = 0, 1, \dots, J; & t_J = T \longrightarrow \tau = \frac{T}{J} \end{cases}$$

На данной сетке будем рассматривать сеточную функцию $w_{n,m}^j = u(x_n, y_m, t_j)$.

Аппроксимации

Оператор Лапласа

Аппроксимируем оператор Лапласа $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$ разностным оператором

$\Lambda w = \Lambda_x w + \Lambda_y w$, где

$$\Lambda_x w = \frac{w_{n-1,m} - 2w_{n,m} + w_{n+1,m}}{h_x^2},$$

$$\Lambda_y w = \frac{w_{n,m-1} - 2w_{n,m} + w_{n,m+1}}{h_y^2}.$$

Данная аппроксимация имеет второй порядок аппроксимации.

Здесь и далее в соответствующих ситуациях для краткости верхний индекс j , соответствующий времени, может быть негласно опущен, как и другие.

Неоднородность

$$f(y, t) = (yt)^2 \longrightarrow f_{n,m}^j = (mjh_y h_t)^2,$$

где $m = 0, 1, \dots, M, \quad j = 0, 1, \dots, J$.

Неоднородность аппроксимируется точно.

Начальное условие

$$u|_{t=0} = \cos(\pi x/4) \cdot y(1-y) \longrightarrow w_{n,m}^0 = \cos(\pi n h_x/4) \cdot m h_y(1 - m h_y)$$

Начальное условие аппроксимируется точно.

Граничное условие

- По x :
$$\begin{cases} w_{0,m} = w_{1,m} \\ w_{N,m} = 0 \end{cases} \quad m = 0, 1, \dots, M$$
- По y :
$$\begin{cases} w_{n,0} = 0 \\ w_{n,M} = 0 \end{cases} \quad n = 0, 1, \dots, N$$

Условие при $x = 0$ имеет первый порядок аппроксимации; остальные аппроксимируются точно.

Метод переменных направлений

В данном методе переход со слоя j на слой $j + 1$ осуществляется в два этапа, с помощью вспомогательного промежуточного слоя $j + 1/2$. Схема переменных направлений безусловно устойчива при любых шагах h_x, h_y, τ . При условии, что для начальных и граничных условий порядки аппроксимации будут не ниже первого, и с учетом вышеописанной аппроксимации дифференциальных операторов, которая имеет первый порядок, метод переменных направлений будет давать первый порядок аппроксимации в данном случае.

Рассмотрим подробно переход со слоя j на промежуточный слой $j + 1/2$ и дальнейший переход с промежуточного слоя $j + 1/2$ на слой $j + 1$.

Переход $j \longrightarrow j + 1/2$:

Пусть значения на слое j уже известны (на самом первом шаге значения $w_{n,m}^0$ известны из начального условия). Перейдем на вспомогательный промежуточный слой $j + 1/2$, используя неявную схему по переменной x и явную - по переменной y :

- Заменяем выражение $\frac{\partial^2}{\partial x^2}$ разностным аналогом, взятым на слое $j + 1/2$: $\Lambda_x w^{j+1/2}$.
- А выражение $\frac{\partial^2}{\partial y^2}$ разностным аналогом, взятым на слое j : $\Lambda_y w^j$.

При этом неоднородность $f(x, y, t)$ в правой части уравнения аппроксимируем на промежуточном слое $j + 1/2$.

В результате приходим к разностному уравнению:

$$\frac{w^{j+1/2} - w^j}{0.5\tau} = \Lambda_x w^{j+1/2} + \Lambda_y w^j + f^{j+1/2}$$

Перейдем к конкретной задаче и добавим соответствующее граничное условие:

$$\begin{cases} w_{n,m}^{j+1/2} - w_{n,m}^j = \left(\frac{\tau}{2h_x^2} w_{n+1,m}^{j+1/2} - \frac{\tau}{h_x^2} w_{n,m}^{j+1/2} + \frac{\tau}{2h_x^2} w_{n-1,m}^{j+1/2} \right) + \left(\frac{\tau}{2h_y^2} w_{n,m+1}^j - \frac{\tau}{h_y^2} w_{n,m}^j + \frac{\tau}{2h_y^2} w_{n,m-1}^j \right) - \tau f_{n,m}^{j+1/2} \\ w_{0,m}^{j+1/2} = w_{1,m}^{j+1/2}, \quad w_{N,m}^{j+1/2} = w_{N-1,m}^{j+1/2} \end{cases}$$

При каждом фиксированном $n = 0, 1, \dots, N - 1$ можно переписать:

$$\begin{cases} \frac{\tau}{2h_y^2} w_{n,m-1}^{j+1} - \left(1 + \frac{\tau}{h_y^2} \right) w_{n,m}^{j+1} + \frac{\tau}{2h_y^2} w_{n,m+1}^{j+1} = - \left[w_{n,m}^{j+1/2} + \frac{\tau}{2h_x^2} \left(w_{n+1,m}^{j+1/2} - 2w_{n,m}^{j+1/2} + w_{n-1,m}^{j+1/2} \right) \right] - \tau f_{n,m}^{j+1/2} \\ w_{0,m}^{j+1} = w_{1,m}^{j+1}, \quad w_{N,m}^{j+1} = 0 \end{cases}$$

Введем обозначения:

$$\chi_n = w_{n,m}^{j+1/2}, \quad \chi_{n-1} = 0, \quad \chi_{n+1} = w_{n+1,m}^{j+1/2},$$

$$A^x = B^x = \frac{\tau}{2h_x^2}, \quad C^x = \left(1 + \frac{\tau}{2h_x^2} \right),$$

$$F_n^x = w_{n,m}^j + \frac{\tau}{2h_y^2} \left(w_{n,m+1}^j - 2w_{n,m}^j + w_{n,m-1}^j \right) + \frac{\tau}{2} (mjh_y h_t)^2.$$

Получим простую систему, состоящую из уравнения, в котором неизвестные связаны рекуррентным соотношением, и граничных условий:

$$\begin{cases} A^x \chi_{n-1} - C^x \chi_n + B^x \chi_{n+1} = -F_n^x, \\ \chi_0 = \chi_1, \quad \chi_N = \chi_{N-1}. \end{cases} \quad n = 1, \dots, N-1$$

Данную систему можно решить **методом прогонки**.

И снова получим простую систему уже для перехода $j + 1/2 \rightarrow j + 1$, состоящую из уравнения, в котором неизвестные связаны рекуррентным соотношением, и граничных условий:

$$\begin{cases} A^y \gamma_{n-1} - C^y \gamma_n + B^y \gamma_{n+1} = -F_m^y, \\ \gamma_0 = \gamma_1, \quad \gamma_n = \gamma_{n-1}. \end{cases} \quad m = 1, \dots, M-1$$

Данная система аналогично решается методом прогонки.

Метод прогонки

Рассмотрим систему для перехода $j \rightarrow j + 1/2$:

$$\begin{cases} A^x \chi_{n-1} - C^x \chi_n + B^x \chi_{n+1} = -F_n^x, \\ \chi_0 = \chi_1, \quad \chi_N = \chi_{N-1}. \end{cases} \quad n = 1, \dots, N-1$$

Система для перехода $j + 1/2 \rightarrow j + 1$ будет решаться абсолютно аналогично.

Прямой ход прогонки

Идея заключается в первоначальном нахождении всех коэффициентов прогонки α_n и β_n через известные α_1 и β_1 .

Рекуррентное соотношение: $\chi_n = \alpha_{n+1} \chi_{n+1} + \beta_{n+1}$

Тогда $\chi_{n-1}(\chi_n)$: $\chi_{n-1} = \alpha_n \chi_n + \beta_n = \alpha_n \alpha_{n+1} \chi_{n+1} + \alpha_n \beta_{n+1} + \beta_n$

В результате после подстановки в первое уравнение системы, получим:

$$A^x (\alpha_n \alpha_{n+1} \chi_{n+1} + \alpha_n \beta_{n+1} + \beta_n) - C^x (\alpha_{n+1} \chi_{n+1} + \beta_{n+1}) + B^x \chi_{n+1} = -F_n^x$$

Приравняв коэффициенты при одинаковых степенях χ_{n+1} :

$$\begin{aligned} \chi_{n+1} : & \quad A^x \alpha_n \alpha_{n+1} - C^x \alpha_{n+1} + B^x = 0 \\ \chi_{n+1}^0 : & \quad A^x \alpha_n \beta_{n+1} + A^x \beta_n - C^x \beta_{n+1} + F_n^x = 0 \end{aligned}$$

Выразим $\alpha_{n+1}(\alpha_n)$ и $\beta_{n+1}(\beta_n)$:

$$\alpha_{n+1} = \frac{B^x}{C^x - A^x \alpha_n}, \quad \beta_{n+1} = \frac{A^x \beta_n + F_n^x}{C^x - A^x \alpha_n}, \quad n = 1, 2, 3, \dots, N-1$$

Из первых граничных условий:

$$\chi_0 = k_1 \chi_1 + \mu_1 = \chi_1 \Rightarrow \alpha_1 = k_1 = 1, \beta_1 = \mu_1 = 0$$

В итоге получим формулы для прямой прогонки:

$$\begin{cases} \alpha_{n+1} = \frac{B^x}{C^x - A^x \alpha_n}, & \beta_{n+1} = \frac{A^x \beta_n + F_n^x}{C^x - A^x \alpha_n}, & n = 1, 2, 3, \dots, N-1 \\ \alpha_1 = 1, & \beta_1 = 0 \end{cases}$$

Обратный ход прогонки

По известному χ_N и найденным ранее коэффициентам α_n, β_n вычисляем значения χ_n .

$$\chi_n = \alpha_{n+1} \chi_{n+1} + \beta_{n+1}$$

Из вторых граничных условий:

$$\chi_N = k_2 \chi_{N-1} + \mu_2 = \chi_{N-1} \Rightarrow k_2 = 1, \mu_2 = 0$$

Откуда получим:

$$\chi_N = \frac{k_2 \beta_N + \mu_2}{1 - \alpha_N k_2}$$

Используем, что $k_2 = 1, \mu_2 = 0$, и получим итоговые формулы для обратной прогонки:

$$\begin{cases} \chi_n = \alpha_{n+1} \chi_{n+1} + \beta_{n+1} \\ \chi_N = \frac{\beta_N}{1 - \alpha_N} \end{cases}$$

Сложность

Как видим, здесь, для прямой прогонки необходимо $O(N)$ действий для одной системы. Поскольку систем таких $M - 1$, суммарная сложность будет $O(NM)$.

Аналогично для обратной прогонки: сложность $O(M)$ для одной системы, а систем $N - 1$. Таким образом, для обратной прогонки сложность будет $O(MN)$.

Суммарная сложность перехода $j + 1 \rightarrow j + 1/2$ будет $O(NM)$.

Такая же сложность будет и для перехода $j + 1/2 \rightarrow j + 1$.

В итоге, для перехода $j \rightarrow j + 1$ сложность будет все так же $O(NM)$, а сложность всей задачи $O(NMJ)$. Именно поэтому метод переменных направлений относится к так называемым экономичным схемам.

Экономичные схемы сочетают в себе достоинства явных и неявных схем (требуют при переходе со слоя на слой числа арифметических операций, пропорционального числу узлов сетки, и являются безусловно устойчивыми, соответственно).

Код

На языке Python 3.6.8

Импорт необходимых библиотек

```
[1] import time

import numpy as np

import plotly
import plotly.graph_objs as go
from plotly.offline import iplot

import warnings

from IPython.display import clear_output, HTML, display, Image
```

Некоторые настройки

```
[2] plotly.offline.init_notebook_mode()
```

```
warnings.filterwarnings('ignore')
%matplotlib inline
%config InlineBackend.figure_format = 'retina'

# Оформление графиков plotly
layout = go.Layout(
    scene = dict( aspectmode='cube', camera = dict(eye=dict(x=-2,
y=1.5, z=1)),
    xaxis = dict(
        title='x',
        gridcolor="rgb(255, 255, 255)",
        zerolinecolor="rgb(255, 255, 255)",
        showbackground=True,
        backgroundcolor="rgb(200, 200, 230)"),

    yaxis = dict(
        title='y',
        gridcolor="rgb(255, 255, 255)",
        zerolinecolor="rgb(255, 255, 255)",
        showbackground=True,
        backgroundcolor="rgb(230, 200,230)"),

    zaxis = dict(
        title='u(x, y, t)',
        gridcolor="rgb(255, 255, 255)",
        zerolinecolor="rgb(255, 255, 255)",
        showbackground=True,
        backgroundcolor="rgb(230, 230,200)",),),
    autosize=False,
    width=800, height=600,
    margin=dict(
        r=20, b=10,
        l=10, t=10),
)
camera = dict(
    eye=dict(x=-2, y=2, z=1)
)
```

Реализуем функцию метода прогонки

```
[3] def TDMA(data, F):
    '''
        Метод прогонки.

        Параметры:
```



```

coeffs (numpy.array): Трехдиагональная матрица
коэффициентов уравнений.
F (numpy.array): Массив правых частей уравнений.
Вывод:
(numpy.array): Массив искомых значений неизвестных.
'''

N = len(F)
x = [0]*(N)
A = []
C = [data[0][0]]
B = [data[0][1]]
for i in range(1, N-1):
    A.append(data[i][i-1])
    C.append(data[i][i])
    B.append(data[i][i+1])
A.append(data[-1][-2])
C.append(data[-1][-1])

alpha = [-B[0]/C[0]]*(N-1)
beta = [F[0]/C[0]]*(N-1)

# Прямой ход прогонки
for i in range(1, N-1):
    alpha[i] = -B[i]/(A[i-1]*alpha[i-1] + C[i])
    beta[i] = ((F[i] - A[i-1]*beta[i-1])/(A[i-1]*alpha[i-1] +
C[i]))
x[-1] = (F[-1] - A[-1]*beta[-1]) / (C[-1] + A[-1]*alpha[-1])

# Обратный ход прогонки
for i in reversed(range(N-1)):
    x[i] = alpha[i]*x[i+1] + beta[i]

return(np.array(x))

```

Демонстрация работы метода прогонки

```

[4] data = np.array([
    [2, -1, 0, 0, 0],
    [-3, 8, -1, 0, 0],
    [0, -5, 12, 2, 0],
    [0, 0, -6, 18, -4],
    [0, 0, 0, -5, 10]
])
F = np.array([
    -25, 72, -69, -156, 20
])
TDMA(data, F)

```

```
array([-10.,  5., -2., -10., -3.])
```

Основной класс

```
[5] class HeatEquationSolver_2():
    """
    Класс для численного решения двумерного уравнения
    теплопроводности.
    """
    def __init__(self,
                  X_START=0, X_END=2,
                  Y_START=0, Y_END=1,
                  T_START=0, T_END=20,
                  N=5, M=5, J=5):

        self.X_START = X_START
        self.X_END = X_END
        self.Y_START = Y_START
        self.Y_END = Y_END
        self.T_START = T_START
        self.T_END = T_END
        self.N = N
        self.M = M
        self.J = J

        self.x = np.linspace(X_START, X_END, N)
        self.y = np.linspace(Y_START, Y_END, M)
        self.t = np.linspace(T_START, T_END, J)

        self.dx = self.x[1] - self.x[0]
        self.dy = self.y[1] - self.y[0]
        self.dt = self.t[1] - self.t[0]

    def initialize(self, a=1, f=lambda x, y, t:0, fi=lambda x,
y:0,
                  alpha1x=0, alpha2x=0, beta2x=0, beta1x=0,
mu1x=lambda y, t:0, mu2x=lambda y, t:0,
                  alpha1y=0, alpha2y=0, beta2y=0, beta1y=0,
mu1y=lambda x, t:0, mu2y=lambda x, t:0):
        """
        Задание коэффициентов и функций конкретной задачи.
        """

        self.a = a # Коэффициент при операторе Лапласа
        self.f = f # Функция "источника тепла" – неоднородность
        self.fi = fi # Начальное условие
```

```

        self.alpha1x = alpha1x # Коэффициент при левом условии
Неймана для x
        self.alpha2x = alpha2x # Коэффициент при правом условии
Неймана для x
        self.beta1x = beta1x # Коэффициент при левом условии
Дирихле для x
        self.beta2x = beta2x # Коэффициент при правом условии
Дирихле для x
        self.mu1x = mu1x # Правая часть левого граничного условия
для x
        self.mu2x = mu2x # Правая часть правого граничного
условия для x

        self.alpha1y = alpha1y # Коэффициент при левом условии
Неймана для y
        self.alpha2y = alpha2y # Коэффициент при правом условии
Неймана для y
        self.beta1y = beta1y # Коэффициент при правом условии
Дирихле для y
        self.beta2y = beta2y # Коэффициент при левом условии
Дирихле для y
        self.mu1y = mu1y # Правая часть левого граничного условия
для y
        self.mu2y = mu2y # Правая часть правого граничного
условия для y

        self.u = np.zeros((self.J, self.N, self.M)) # Создание
трехмерного массива значений u(x, y, t)

        self.u[0] = [[self.fi(x, y) for y in self.y] for x in
self.x] # Применение начального условия

    def calculate_layer(self, j):
        """
        Метод, который вычисляет значения функции u(x, y, t) на
временном слое номер j,
используя предыдущий слой номер j-1.
        """

        step_x = self.dx
        step_y = self.dt
        step_t = self.dt/2 # Уменьшим шаг по времени в 2 раза,
чтобы получить промежуточный слой

        # Переход к промежуточному слою, задание коэффициентов
для метода прогонки
        middle_layer = [np.array([0]*self.N)]*(self.M)
        for m in range(self.M):
            data = np.zeros((self.N, self.N))
            #Учет граничных условий
            data[0][0] = self.beta1x - self.alpha1x/step_x

```

```

data[0][1] = self.alpha1x/step_x
data[-1][-2] = -self.alpha2x/step_x
data[-1][-1] = self.alpha2x/step_x + self.beta2x

for i in range(1, self.N - 1):
    data[i][i-1] = -self.a**2*step_t/step_x**2
    data[i][i] = (2*self.a**2*step_t/step_x**2 + 1)
    data[i][i+1] = -self.a**2*step_t/step_x**2

F = [0]*self.N
F[0], F[-1] = self.mu1x(self.y[m], self.t[j]+step_t),
self.mu2x(self.y[m], self.t[j]+step_t)
for k in range(1, self.N-1):
    F[k] = (self.f(self.x[k], self.y[m],
self.t[j]+step_t)*step_t + self.u[j-1][k][m] +
            self.a**2*step_t/step_y**2 * (self.u[j-1]
[k-1][m] - 2*self.u[j-1][k][m] + self.u[j-1][k+1][m]))

middle_layer[m] = TDMA(data, F) # Применение метода
прогонки

middle_layer = np.array(middle_layer).T #
Транспонирование

# Переход к новому слою, задание коэффициентов для метода
прогонки
new_layer = [np.array([0]*self.M)]*(self.N)

for n in range(self.N):
    data = np.zeros((self.M, self.M))
    # Учет граничных условий
    data[0][0] = self.beta1y - self.alpha1y/step_y
    data[0][1] = self.alpha1y/step_y
    data[-1][-2] = self.alpha2y/step_y
    data[-1][-1] = self.alpha2y/step_y + self.beta2y

    for i in range(1, self.M - 1):
        data[i][i-1] = -self.a**2*step_t/step_y**2
        data[i][i] = (2*self.a**2*step_t/step_y**2 + 1)
        data[i][i+1] = -self.a**2*step_t/step_y**2

    F = [0]*self.M
    F[0], F[-1] = self.mu1y(self.x[n],
self.t[j]+2*step_t), self.mu2y(self.x[n], self.t[j]+2*step_t)
    for k in range(1, self.M-1):
        F[k] = (self.f(self.x[n], self.y[k],
self.t[j]+2*step_t)*step_t + middle_layer[n][k] +
                self.a**2*step_t/step_x**2 *
(middle_layer[n][k-1] - 2*middle_layer[n][k] + middle_layer[n]
[k+1]))

```

```

        new_layer[n] = TDMA(data, F) # Применение метода
прогонки

    new_layer = np.array(new_layer)

    return new_layer

def calculate_u(self):
    print('Calculating...')
    for j in range(1, self.J):
        clear_output(wait = True)
        print(f'Progress: {round(j/(self.J-1), 2)*100}%')
        new_layer = self.calculate_layer(j)
        self.u[j] = new_layer

    def plot_state(self, n = 0, filename =
'OMM_Task_2_initial_conditions',
                    online = False):
        """
        Метод, который строит график  $u(x, y, t)$  в момент времени
        на  $n\%$  от временного интервала.

        Параметры:
            n (double): Число от 0 до 100 (при  $n > 100$  считается,
            что  $n = 100$ ).
        """

        num = int(round(n/100*self.J, 0))
        if num>self.J-1:
            num = self.J-1

        data = [go.Surface(x = self.x, y = self.y, z =
self.u[num].T, colorscale = 'YlGnBu')]
        fig = go.Figure(data = data, layout = layout)

        if online:
            display(plotly.plotly.iplot(fig, filename =
filename))
        if not online:
            display(plotly.offline.iplot(fig, filename =
filename))

    def plot_initial_state(self, filename = 'OMM_Task_2_state',
                           online = True):
        """
        Метод, который строит график начального условия.
        """

        self.plot_state(n = 0, filename = filename,
                        online = online)

    def show_evolution(self):

```

```

'''
Метод, который отображает анимацию эволюции  $u(x, y, t)$ .
'''

# Create FigureWidget and add surface trace
fig = go.Figure(layout = layout)
surface = fig.add_surface(z=self.u[0].T, colorscale =
'YlGnBu')

# Set axis ranges to fixed values to keep them from
resetting during animation
fig.layout.scene.zaxis.range = [np.min(self.u),
np.max(self.u)]
fig.layout.scene.yaxis.range = [self.Y_START, self.Y_END]
fig.layout.scene.xaxis.range = [self.X_START, self.X_END]

frames = []
for j in range(self.J):
    frames.append(go.Frame(data=[{'type': 'surface', 'x':
self.x, 'y': self.y, 'z': self.u[j].T}]))

fig.frames = frames

# Настройки plotly
fig.layout.updatemenus = [
    {
        'buttons': [
            {
                'args': [None, {'frame': {'duration':
100, 'redraw': False}},
                'fromcurrent': True,
                'transition': {'duration': 100}}],
                'label': 'Play',
                'method': 'animate'
            },
            {
                'args': [[None], {'frame': {'duration':
0, 'redraw': False}, 'mode': 'immediate',
                'transition': {'duration': 0}}],
                'label': 'Pause',
                'method': 'animate'
            }
        ],
        'direction': 'left',
        'pad': {'r': 10, 't': 87},
        'showactive': False,
        'type': 'buttons',
        'x': 0.55,
        'xanchor': 'right',
        'y': 0,
        'yanchor': 'top'
    }
]

```

```
]

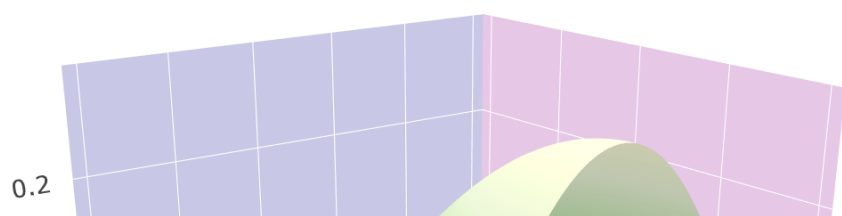
display(iplot(fig))
```

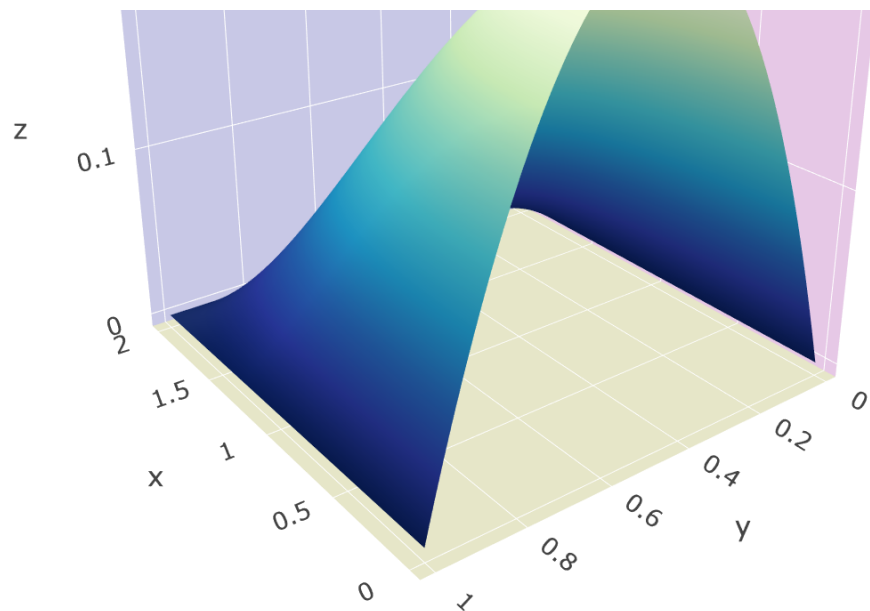
Задание параметров нашей задачи

```
[6] solver = HeatEquationSolver_2(N = 50, M = 50, J = 50, T_END = 2)
a = 1
def f(x, y, t):
    return (y*t)**2
def fi(x, y):
    return np.cos(np.pi*x/4)*y*(1-y)
alpha1x = 1
alpha2x = 0
alpha1y = 0
alpha2y = 0
beta1x = 0
beta2x = 1
beta1y = 1
beta2y = 1
solver.initialize(a = a, f = f, fi = fi,
                  alpha1x = alpha1x, alpha2x = alpha2x, alpha1y =
alpha1y, alpha2y = alpha2y,
                  beta1x = beta1x, beta2x = beta2x, beta1y =
beta1y, beta2y = beta2y)
```

Начальное условие

```
[7] solver.plot_initial_state(online = False)
```





None

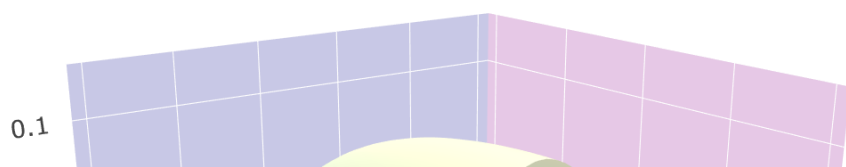
Вычисление решения

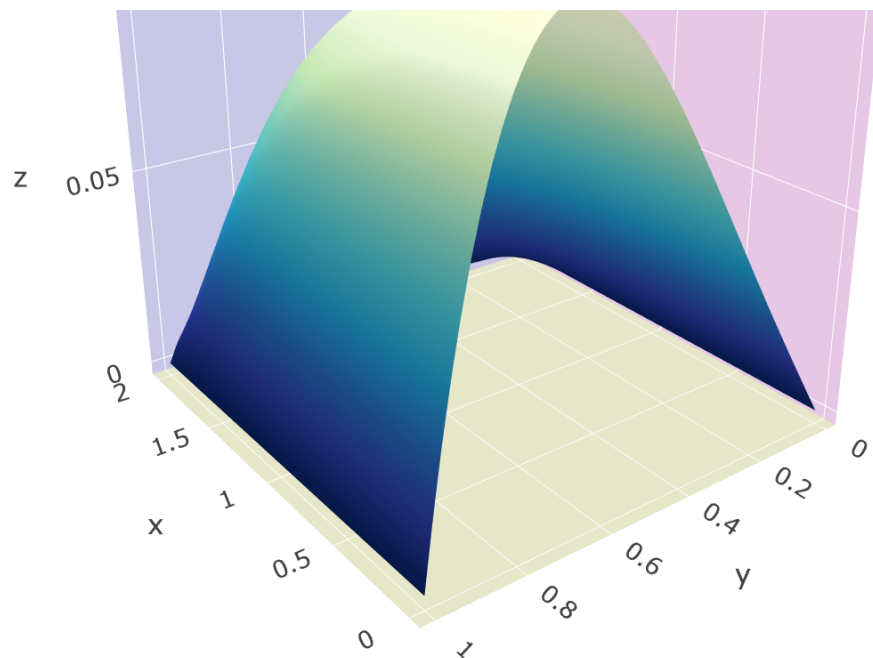
```
[ ] solver.calculate_u()
```

Progress: 100.0%

Состояние функции $u(x, y, t)$ после того, как прошла половина времени:

```
[9] solver.plot_state(n = 50)
```

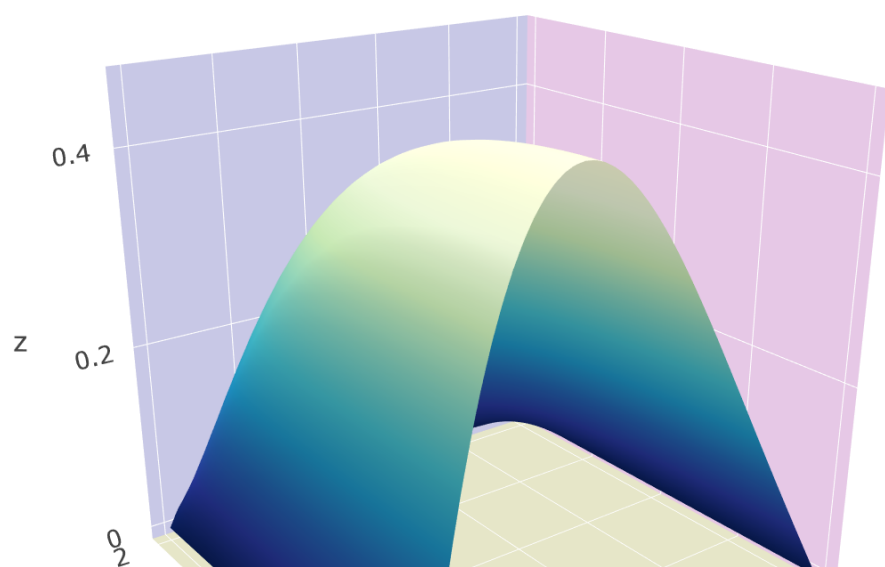


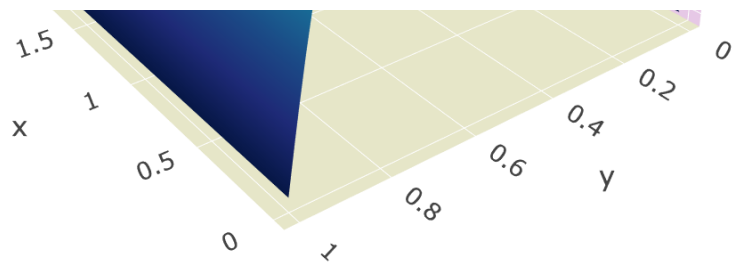


None

Конечное состояние функции $u(x, y, t)$:

```
[10] solver.plot_state(n = 100)
```



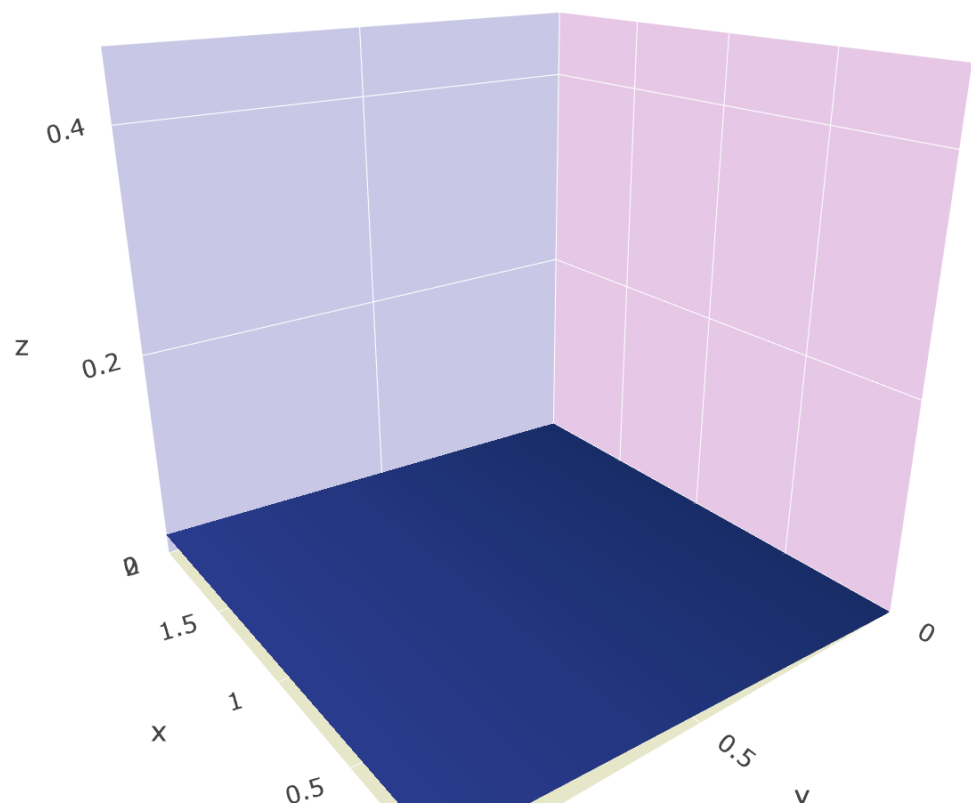


None

Анимированное численное решение

Необходимо один раз подождать полной загрузки анимации

```
[11] solver.show_evolution()
```



Play

Pause

None

