

Заметки по численным методам, применяемым в задачах газодинамики при  
сильных разрывах

Илья Заборохин, П.В. Бакланов

30 апреля 2025 г.

## Содержание

<b>1</b>	<b>Введение</b>	<b>2</b>
<b>2</b>	<b>Исходная система</b>	<b>2</b>
2.1	В общем виде . . . . .	2
2.2	Одномерный вид . . . . .	3
2.3	Сферически симметричный вид . . . . .	3
<b>3</b>	<b>Основные свойства численных схем</b>	<b>4</b>
3.1	Метод контрольного объёма . . . . .	4
3.2	Сходимость, порядок точности . . . . .	4
3.3	Невязка, аппроксимация . . . . .	4
3.4	Устойчивость . . . . .	4
3.5	Требования для численных методов в случае решения задач газодинамики . . . . .	4
3.6	Типы граничных условий . . . . .	4
<b>4</b>	<b>Численные методы</b>	<b>4</b>
4.1	Метод Рунге-Кутты 4-го порядка . . . . .	4
4.2	Базовый метод Годунова . . . . .	4
4.3	Методы годуновского типа: Рое, WENO,.... . . . .	4
<b>5</b>	<b>Тесты</b>	<b>4</b>
5.1	Сода . . . . .	4
5.2	Тест с наличием скоростей . . . . .	4
5.3	Тест с сильным разрывом (1000 и более раз) . . . . .	4
<b>6</b>	<b>Заключение</b>	<b>4</b>

## TODO

1. описать ключевые моменты по книге [1]
2. 1. Вид системы для применения чмов
3. 2. Свойства численных схем, за которыми стоит следить
4. 3. Сами численные схемы: РК4, Годунова, ...
5. найти подходящие тесты

# 1 Введение

Цель работы - применение классических разностных методов (в частности метод Рунге Кутты 4-го порядка) к поиску приближённых решений гиперболических систем при наличии разрывов в начальных параметрах, знакомство с классическим методом Годунова и производными от него методами. Повышение точности численного решения применением схем годуновского типа к исходным методам (в частности, пересчет значений потоков по Годунову). Написание программной реализации этих методов.

## 2 Исходная система

### 2.1 В общем виде

Полная классическая система газодинамики записывается в недивергентном виде:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho \mathbf{u}) = 0 \quad (1)$$

$$\frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} + (\mathbf{u} \nabla) \mathbf{u} = -\frac{1}{\rho} \nabla P \quad (2)$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \rho E + \operatorname{div}(\rho \mathbf{u} (w + \frac{\mathbf{u}^2}{2})) = 0 \quad (3)$$

$$p = p(\rho, e) \quad (4)$$

Используемые обозначения:  $\rho$  - плотность,  $u$  - скорость,  $p$  - давление,  $E = e + \frac{u^2}{2}$  - полная удельная (на единицу массы) энергия,  $e$  - удельная (на единицу массы) внутренняя энергия,  $w$  - удельная (на единицу массы) энтальпия. В таком виде она представлена в большинстве учебников по теории газовой динамики, например в [2]. Однако для применения численных методов ее преобразуют к другому виду. Для этого уравнение непрерывности (1) сначала умножается на  $U$ , а затем на  $E$ . Полученные уравнения складываются соответственно с уравнением Эйлера (2) и уравнением для энергии (3). Учёт формул производной произведения позволяет привести эти уравнения к консервативному виду. Подобное преобразование указано например в [1], поэтому здесь приведем лишь полученную в результате дивергентную форму системы уравнений газовой динамики:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} = 0 \quad (5)$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial P}{\partial x} \quad (6)$$

$$\frac{\partial \rho E}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u (E + P))}{\partial x} = 0 \quad (7)$$

$$p = p(\rho, e) \quad (8)$$

Во многих естественных задачах можно считать, что пространственная размерность задачи равна 1. Поэтому далее приводится вид системы для такого случая.

## 2.2 Одномерный вид

Если пространственная одномерность связана с одной из декартовых осей, то системы принимает вид:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} = 0 \quad (9)$$

$$\frac{\partial(\rho u)}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u^2 + p)}{\partial x} = 0 \quad (10)$$

$$\frac{\partial(\rho E)}{\partial t} + \frac{\partial \rho(u(E + p))}{\partial x} = 0 \quad (11)$$

## 2.3 Сферически симметричный вид

В некоторых задачах (в особенности при моделировании взрывов, в том числе вспышек сверхновых) возможно сведение задачи к сферически симметричному случаю. В этом случае пространственной координатой будет радиальное расстояние от центра сферы. В таком случае система примет вид:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2(\rho u))}{\partial r} = 0 \quad (12)$$

$$\frac{\partial \rho u}{\partial t} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2(\rho u^2 + p))}{\partial r} = 2 \frac{p}{r} \quad (13)$$

$$\frac{\partial(\rho E)}{\partial t} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial(r^2 \rho u(E + p))}{\partial r} = 0 \quad (14)$$

## 3 Основные свойства численных схем

### 3.1 Метод контрольного объёма

### 3.2 Сходимость, порядок точности

### 3.3 Невязка, аппроксимация

### 3.4 Устойчивость

### 3.5 Требования для численных методов в случае решения задач газодинамики

### 3.6 Типы граничных условий

## 4 Численные методы

### 4.1 Метод Рунге-Кутты 4-го порядка

### 4.2 Базовый метод Годунова

### 4.3 Методы годуновского типа: Рое, WENO,....

## 5 Тесты

### 5.1 Сода

### 5.2 Тест с наличием скоростей

### 5.3 Тест с сильным разрывом (1000 и более раз)

## 6 Заключение

## Список литературы

1. *Молчанов А.* Математическое моделирование задач газодинамики и тепломассообмена. — Москва : Издательство МАИ, 2013. — (Цит. на с. [1](#), [2](#)).
2. *Годунов С., Забродин А., Иванов М.* [и др.]. Численное решение многомерных задач газовой динамики. — Издательство «Наука», 1976. — (Цит. на с. [2](#)).