

Численные методы в физике

Губкин А.С.

Тюменский филиал Института теоретической и прикладной механики
им. С. А. Христиановича СО РАН, г. Тюмень

23 октября 2020 г.



Рассмотрим одномерный гиперболический закон сохранения:

$$u_t + f(u)_x = 0.$$

Будем рассматривать два потока $f(u)$: $\frac{u^2}{2}$, $\frac{u^2}{u^2 + \frac{1}{4}(1-u^2)^2}$ - поток уравнения Бюргерса и поток уравнения Баклея - Леверетта соответственно.



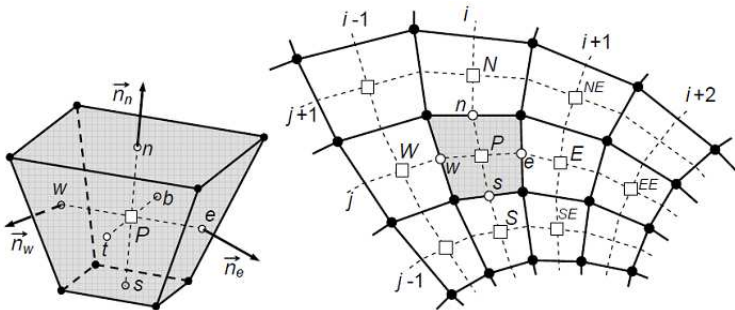
Метод контрольного объема/МКО (Finite Volume Method/FVM)

$$\frac{\partial \vec{s}}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot f(\vec{s}) = 0.$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial \vec{s}}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot f(\vec{s}) = 0 &\Rightarrow \int_{v_i} \frac{\partial \vec{s}}{\partial t} dv + \int_{v_i} \vec{\nabla} \cdot f(\vec{s}) dv = 0 \Rightarrow \\ v_i \frac{d\tilde{s}_i}{dt} + \int_{\sigma_i} f(\vec{s}) \cdot \vec{n} d\sigma &= 0 \Rightarrow \frac{d\tilde{s}_i}{dt} + \frac{1}{v_i} \sum_{\sigma_i} \tilde{f}(\tilde{s}) \cdot \vec{\sigma}_i = 0. \end{aligned}$$

Схема к методу контрольного объема

$$\frac{d\tilde{s}_i}{dt} + \frac{1}{v_i} \sum_{\sigma_i} \tilde{f}(\tilde{s}) \cdot \vec{\sigma}_i = 0.$$



МКО в случае одной пространственной переменной

В случае одной пространственной переменной предыдущее уравнение примет вид:

$$\frac{du_i}{dt} + \frac{1}{\Delta x_i} \left(f_{i+\frac{1}{2}} - f_{i-\frac{1}{2}} \right) = 0,$$

где $\Delta x_i = x_{i+\frac{1}{2}} - x_{i-\frac{1}{2}}$, $f_{i+\frac{1}{2}} = f(u_{i-\xi}^n \dots u_{i+\eta}^n)$ - численный поток, ξ и η - определяют шаблон разностной схемы.

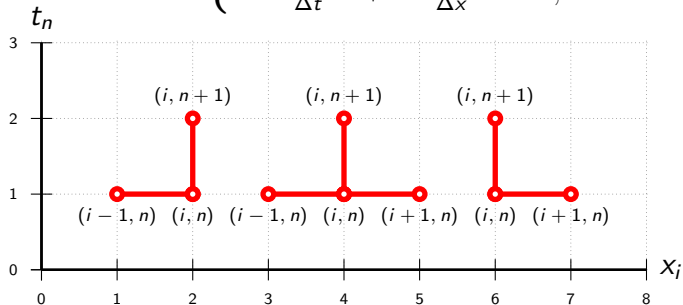
Шаблон разностной схемы

Определение

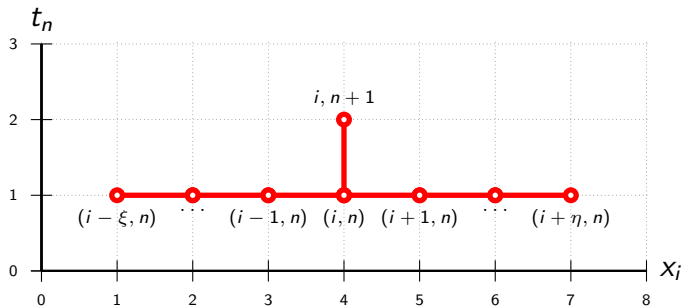
Шаблон – это мнемоническая диаграмма, которая указывает способ образования разностной схемы, показывая точки разностной сетки, участвующие в аппроксимации.

Пример шаблона

$$u_t + au_x = 0 \Rightarrow \begin{cases} \frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} + a \frac{u_i^n - u_{i-1}^n}{\Delta x} = 0, & a > 0, \\ \frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} + a \frac{u_{i+1}^n - u_i^n}{\Delta x} = 0, & a < 0, \\ \frac{u_i^{n+1} - u_i^n}{\Delta t} + a \frac{u_{i+1}^n - u_i^n}{\Delta x} = 0, & a > 0. \end{cases}$$

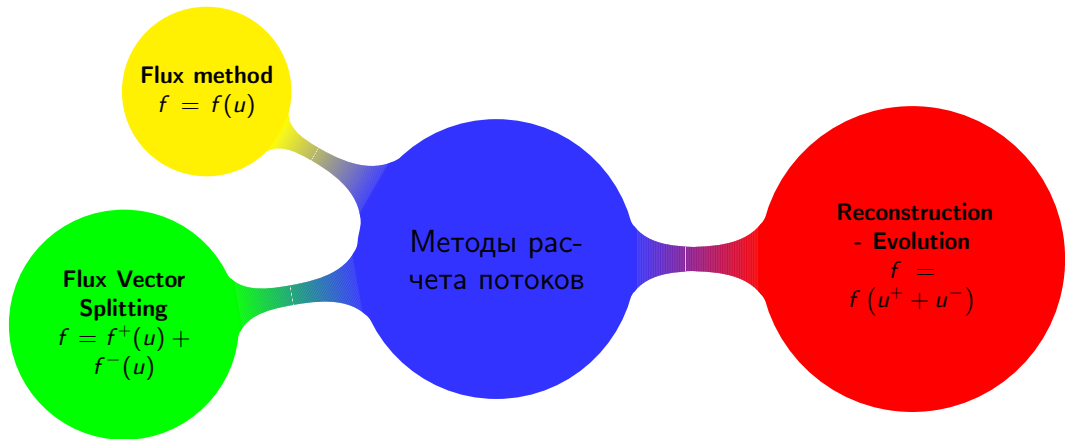


Шаблон в общем одномерном случае



Дискретизация по пространству

Различные версии метода контрольного объема отличаются способом вычисления потоков:



Простейший способ вычисления потока как полусуммы соответствующих величин на гранях контрольного объема:

$$f_{i+\frac{1}{2}} = \frac{1}{2} (f_{i+1} + f_i),$$

приводит к неустойчивости разностной схемы.

Монотонность схемы

Условие монотонности схемы для уравнения

$$u_t + f(u)_x = 0$$

заключается в том, что для двух заданных начальных данных, таких, что одно везде больше другого: $u(x, 0) \geq w(x, 0)$, в последующие моменты времени это свойство сохраняется: $u(x, t) \geq w(x, t)$.

Монотонность схемы

Для конечно-разностной схемы

$$u_i^{n+1} = H(u_{i-m}^n, \dots, u_i^n, \dots, u_{i+m}^n)$$

условие монотонности имеет вид

$$\frac{\partial H}{\partial u_{i+j}^n} \geq 0, j \in [-m, m].$$

Теорема Годунова

Теорема (Годунов С.К.)

Для того чтобы разностная схема вида

$$u_i^{n+1} = \sum_j a_j u_j^n$$

переводила все монотонные функции в монотонные с тем же направлением роста, необходимо и достаточно, чтобы все коэффициенты a_j были неотрицательными.

Монотонность схемы

Из условий

$$\sum_j a_j = 1, a_j \geq 0$$

вытекает, что

$$\max_i |u_i^{n+1}| \leq \max_j |a_j| \max_j |u_j^n|$$

так как $|a_j| \leq 1$, то получаем условие устойчивости монотонных схем

$$\sum_i |u_i^{n+1}| \leq \sum_j |u_j^n|.$$

Следствие

Следствие (Годунов С.К.)

*Среди линейных разностных схем второго порядка точности для уравнения $u_t + u_x$ **нет схем**, удовлетворяющих условию монотонности.*

Пример

Рассмотрим семейство трехточечных явных схем для линейного уравнения переноса:

$$u_i^{n+1} = au_{i-1}^n + bu_i^n + cu_{i+1}^n.$$

Это соотношение можно переписать в форме, гарантирующем консервативность:

$$\begin{aligned} u_i^{n+1} = u_i^n - \frac{1}{2} [\varepsilon_{i+1/2}(u_{i+1}^n + u_i^n) - \varepsilon_{i-1/2}(u_i^n + u_{i-1}^n)] + \\ + [\nu_{i+1/2}(u_{i+1}^n + u_i^n) - \nu_{i-1/2}(u_i^n + u_{i-1}^n)]. \end{aligned}$$

Пример

Тогда коэффициенты будут:

$$a = \nu_{i-1/2} + \frac{1}{2}\varepsilon_{i-1/2},$$

$$b = 1 - \frac{1}{2}\varepsilon_{i+1/2} + \frac{1}{2}\varepsilon_{i-1/2} - \nu_{i+1/2} - \nu_{i-1/2},$$

$$c = \nu_{i+1/2} - \frac{1}{2}\varepsilon_{i+1/2}.$$

Метод Лакса - Фридрихса (Lax - Friedrichs)

Одним из первых разностных методов предназначенных для дискретизации гиперболического закона сохранения (уравнения Эйлера) был метод Лакса - Фридрихса (1954):

$$f_{i+\frac{1}{2}} = \frac{1}{2} (f_{i+1} + f_i) - \frac{\Delta x}{2\Delta t} (u_{i+1} - u_i),$$

$$f_{i-\frac{1}{2}} = \frac{1}{2} (f_i + f_{i-1}) - \frac{\Delta x}{2\Delta t} (u_i - u_{i-1}).$$

Метод Лакса - Фридрихса оказался слишком диффузионным и широкого распространения не получил.

Начальное условие

$$u(x, 0) = \begin{cases} \frac{3}{4} & x = 0 \\ 0 & x \geq 0 \end{cases}$$

