

# Уравнение Бюргерса (Хопфа)

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} = \mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

$\frac{\partial u}{\partial t}$  - нестационарное слагаемое




$u \frac{\partial u}{\partial x}$  - конвективное

$\mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$  - вязкое

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} = \mu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad \text{Burgers, 1948}$$

$\mu \neq 0$  - параболический тип

$\mu = 0$  - гиперболический тип

   Андерсен, Таннехилл, Плетчер. Вычислительная гидромеханика и теплообмен. М, Мир, 1990. Гл.4 §4.4  
Годунов, Рябенский. РС. Гл. 9 §29  
Калиткин. ЧМ. Гл. X §2  
Федоренко. Введение в вычислительную физику. Ч.II §20

$$\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$
 - нелинейное волновое уравнение.

Скорость распространения возмущений меняется →

характеристики начинают пересекаться →

возникают разрывы →

обобщенные решения

I. Интегро-интерполяционные методы.

①

II. Искусственная вязкость.

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} = 0, a > 0, \\ u(x, 0) = u_0(x). \end{cases} \quad \text{- задача Коши.}$$

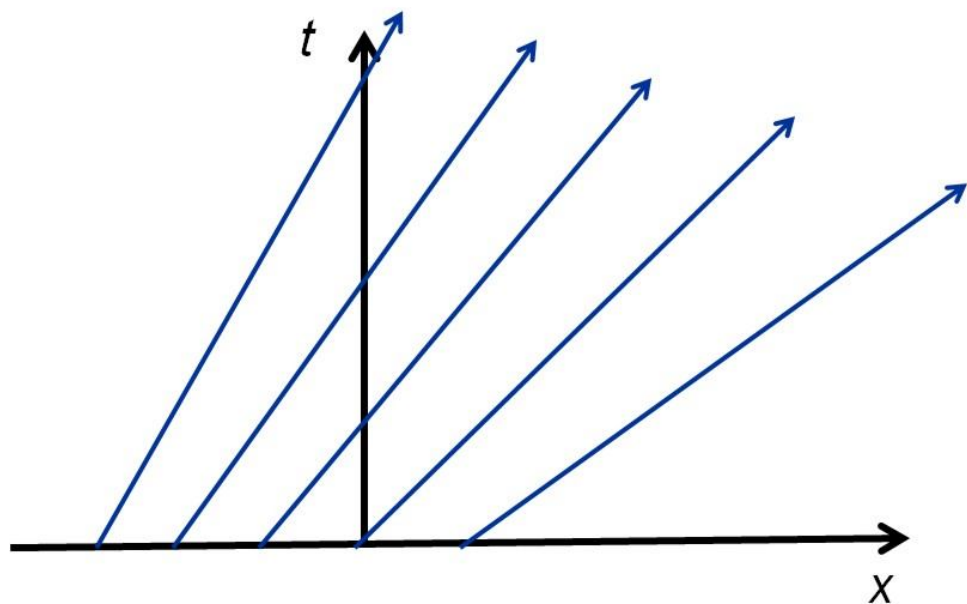
уравнение характеристик:  $\frac{dt}{1} = \frac{dx}{u}$

характеристики:  $x - ut = \text{const}$  - прямые линии

$(x_0, 0)$  - точка, из которой выходит характеристика

$u(x, t) = u_0(x_0)$  - угловой коэффициент наклона

①

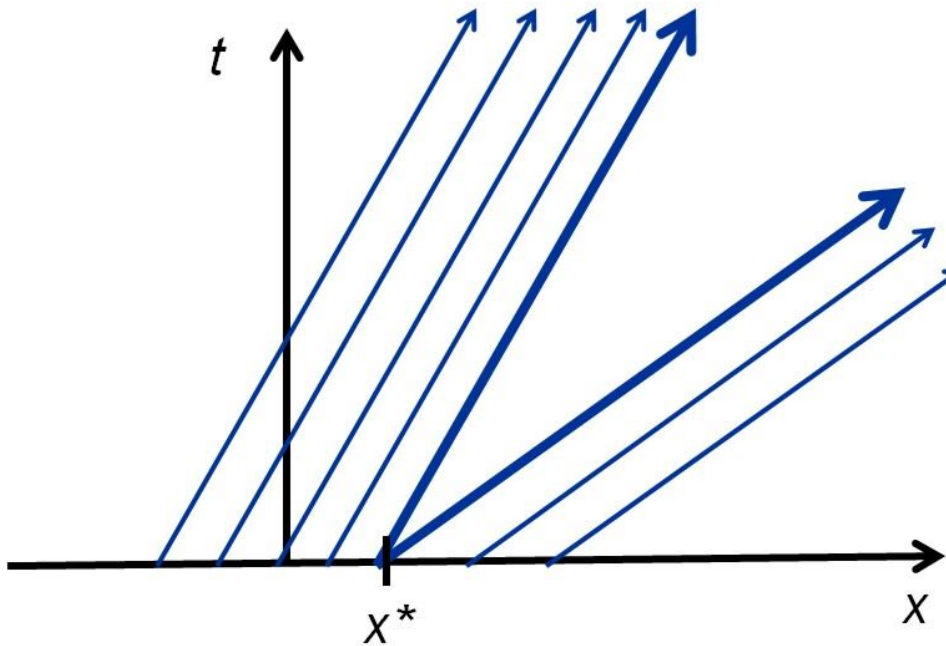


$$u_0(x) \uparrow$$

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{1}{u_0(x)} \downarrow$$

Решение однозначно и непрерывно

②



$$u_0(x) = \begin{cases} a, & x < x^*, \\ b, & x > x^*. \end{cases}$$

$$b > a$$

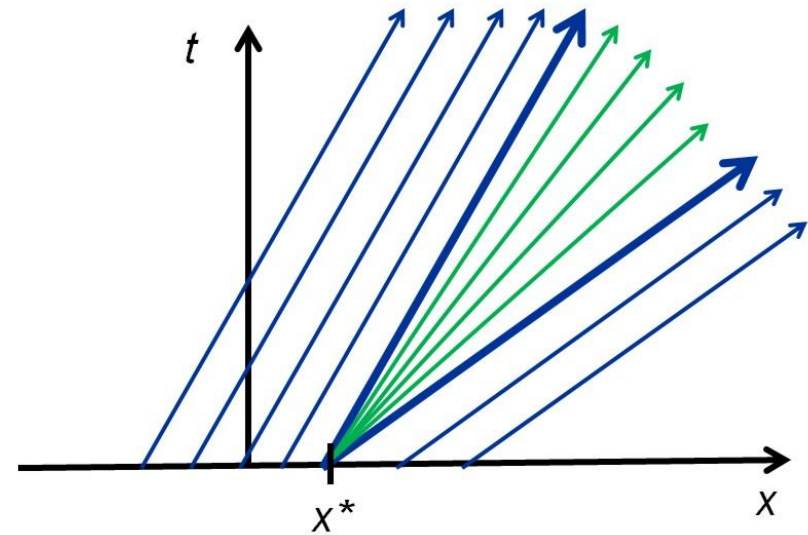
$$u(x, t) = \begin{cases} a, & x - x^* \leq at, \\ b, & bt \leq x - x^*. \end{cases}$$

При  $at \leq x - x^* \leq bt$  решение не определено.

Доопределенное решение

$$u(x, t) = \begin{cases} a, & x - x^* \leq at, \\ \frac{x - x^*}{t}, & at \leq x - x^* \leq bt, \\ b, & bt \leq x - x^*. \end{cases}$$

непрерывно кроме точки  $t = 0, x = x^*$ .



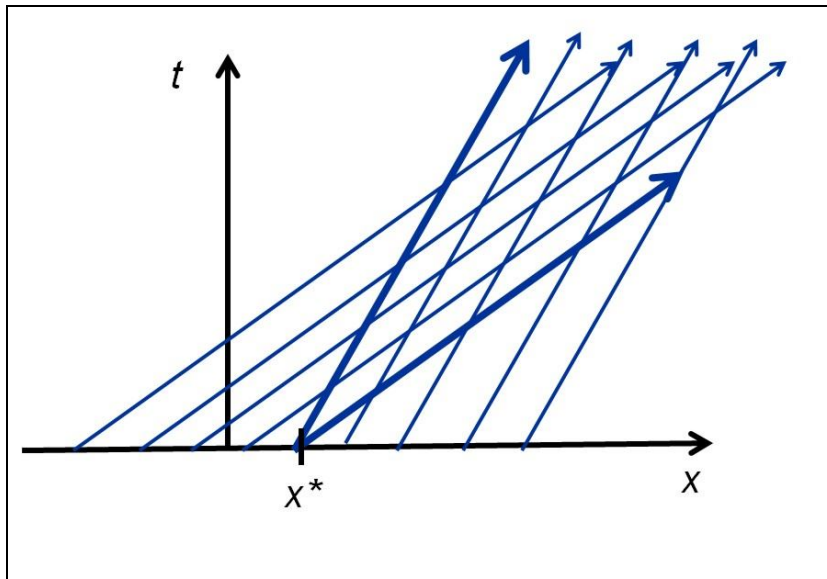
Такой разрыв начальных данных сглаживается со временем.

Но след разрыва остается: на выделенных жирным характеристиках производные решения разрывны.

Разрыв производных - *слабый разрыв*.



③



$$u_0(x) = \begin{cases} a, & x < x^*, \\ b, & x > x^*. \end{cases}$$

$$a > b$$

В угле, образованном выделенными жирным характеристиками, в каждую точку две характеристики приносят разные значения.

Вне угла решение определено однозначно,

внутри - неоднозначно.

Непрерывное решение построить не удастся.

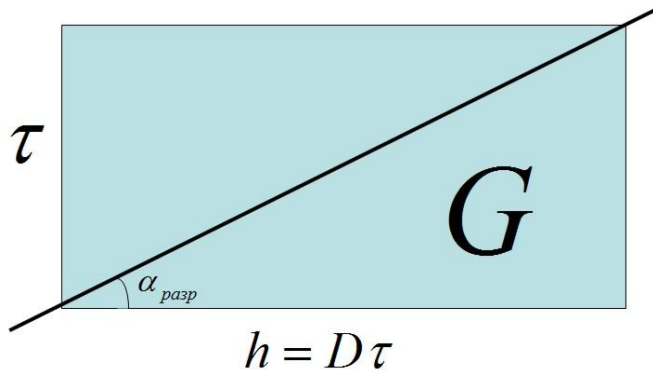
Решение - обобщенное.

дивергентная форма уравнения Бюргерса:

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial \left( \frac{u^2}{2} \right)}{\partial x} = 0$$

- Замечания:**
- обобщенное решение удовлетворяет некоторому интегральному уравнению, получающемуся из определенной дивергентной формы ДУ;
  - разные дивергентные формы ДУ приводят к разным обобщенным решениям, хотя гладкие решения одинаковы для всех дивергентных форм;
  - дивергентная форма, соответствующая физическому закону сохранения, определяет правильное (*допустимое*) решение.

ищем решение, имеющее единственный разрыв:  $\operatorname{tg} \alpha_{\text{разр}} = \frac{1}{D}$



Формула Грина

$$\iint_G (P_x - Q_y) dx dy = \int_{\partial G} Q dx + P dy$$

$$0 = \iint_G \left( \frac{\partial \left( \frac{u^2}{2} \right)}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial t} \right) dx dt = \int_{\partial G} -u dx + \frac{u^2}{2} dt$$

Из поведения характеристик: 
$$\begin{aligned} u(t, x) &= a, & x - x^* < Dt, \\ u(t, x) &= b, & x - x^* > Dt. \end{aligned}$$

$$0 = \int_{\partial G} -u dx + \frac{u^2}{2} dt = h(-b) + \tau \frac{b^2}{2} - h(-a) - \tau \frac{a^2}{2} = h(a - b) + \tau \frac{b^2 - a^2}{2} \rightarrow h = \tau \frac{b + a}{2} \rightarrow$$

$$D = \frac{h}{\tau} = \frac{b + a}{2}$$

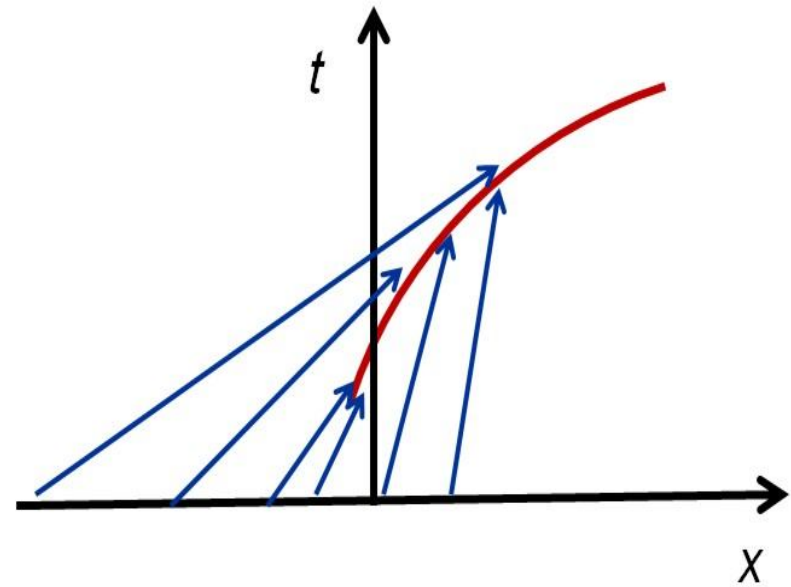
разрыв решения - **сильный разрыв**

④

$u_0(x) \downarrow$

Пересечение характеристик приводит к образованию сильного разрыва, но местная скорость разрыва уже не постоянна.

Число разрывов со временем может изменяться.



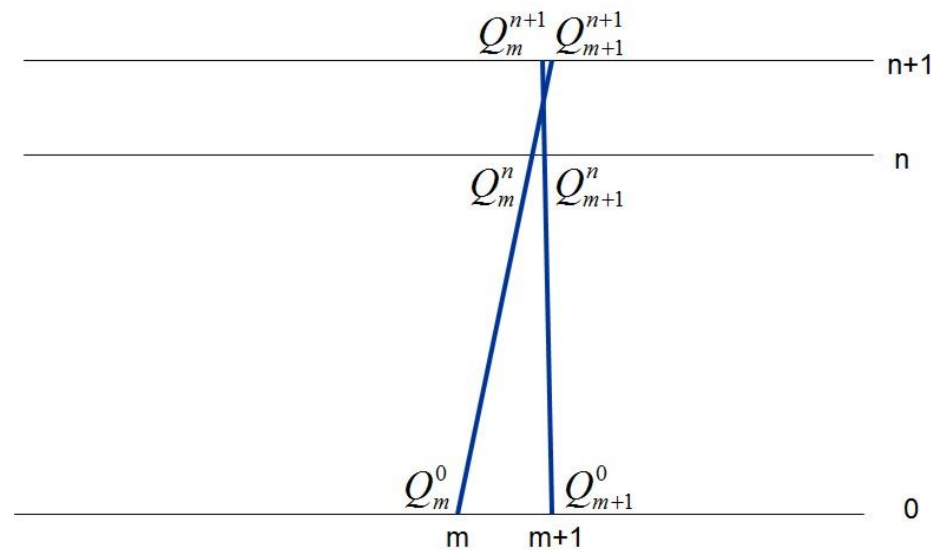
## МЕТОД ХАРАКТЕРИСТИК

Из каждой точки  $(x_m, 0)$  выпустим характеристику.

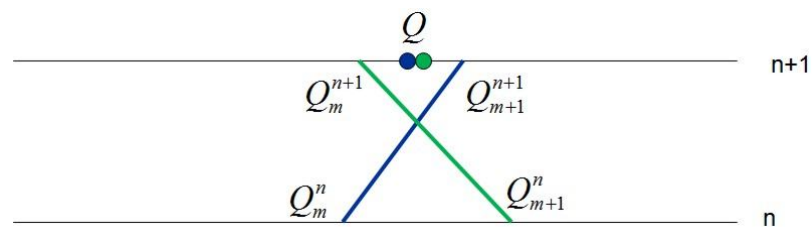
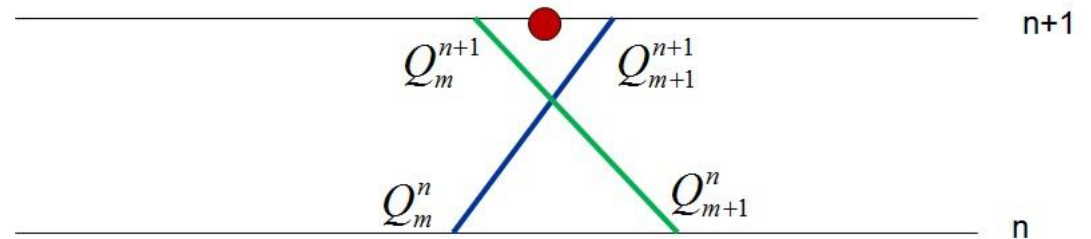
$u(x, 0) = u_0(x)$  - гладкая.

Полагаем, что  $\tau$  можно выбрать так, что между временными слоями каждая характеристика пересекается не более, чем с одной.

Если на  $0 \leq t \leq \tau$  характеристики не пересекаются, делаем следующий шаг. И т.д.



Середину отрезка  $[Q_{m+1}^{n+1}, Q_m^{n+1}]$  считаем точкой, из которой выходит зарождающийся разрыв.



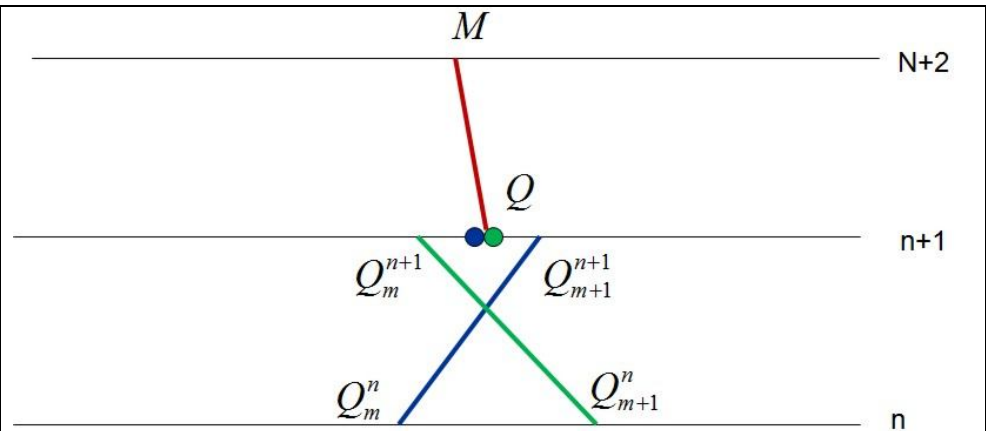
Точки  $Q_m^{n+1}$  и  $Q_{m+1}^{n+1}$  заменяем одной т.  $Q$ , приписывая ей два значения решения

$$u_l = u(Q_m^n) \text{ и } u_r = u(Q_{m+1}^n)$$

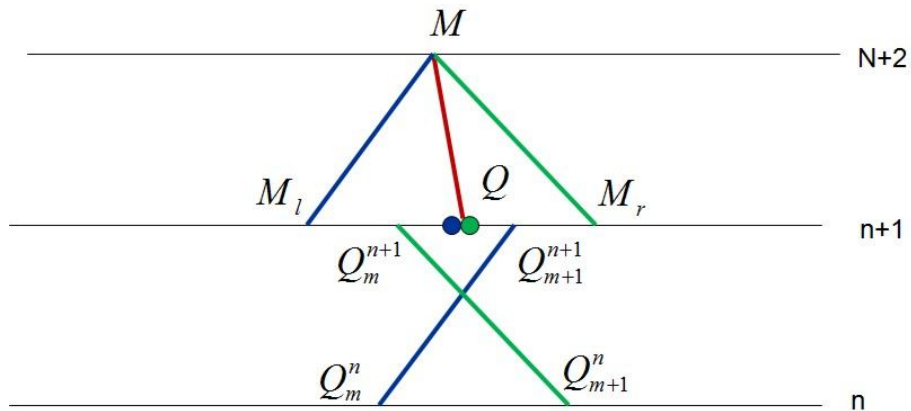
Из т.  $Q$  выпускаем линию разрыва до пересечения с прямой  $t = (n + 2)\tau$ .

Угловой коэффициент определяем из условия на разрыве

$$\operatorname{ctg} \alpha = \frac{u_l + u_r}{2}$$



Из точки  $M$  проводим характеристики назад, до пересечения с прямой  $t = (n + 1)\tau$  с коэффициентами наклона  $u_l$  и  $u_r$  с предыдущего слоя.



В т.т.  $M_l$  и  $M_r$  значения значения  $u$  находим с помощью интерполяции и принимаем их за левое и правое значение решения в т.  $M$ .

Находим новый наклон разрыва.

И т.д.