

# Столкновение двух вихрей в невязкой жидкости в канале

Е.А.Кузнецов<sup>1,2,3</sup>, Е.А.Михайлов<sup>1,2,4</sup>

<sup>1</sup>Физический институт имени П.Н.Лебедева РАН, Москва

<sup>2</sup>Сколковский институт науки и технологий, Москва

<sup>3</sup>Институт теоретической физики имени Л.Д.Ландау, Черноголовка

<sup>4</sup>Московский государственный университет имени М.В.Ломоносова,  
Москва

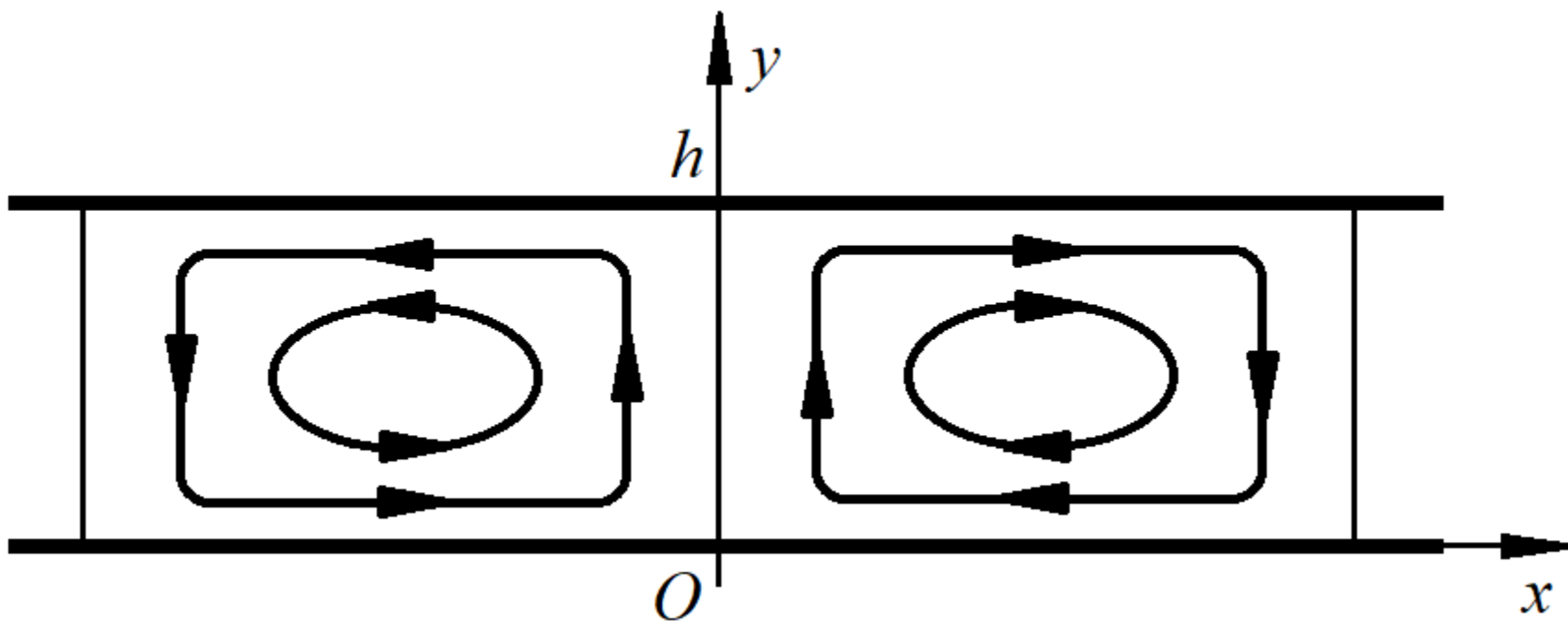
# Введение

- Коллапс представляет собой одно из наиболее интересных явлений, которые дают возможность понять суть турбулентности.
- Классический закон Колмогорова – Обухова (Колмогоров и Обухов 1941) при малой вязкости предсказывает флуктуации завихренности, растущие по закону  $l^{-2/3}$ .
- Это означает бесконечное нарастание возмущений на малых масштабах.

# Коллапс в идеальной гидродинамике

- В случае двумерной идеальной гидродинамики с периодическими граничными условиями, описываемой уравнениями Эйлера, коллапс запрещен.
- Тем не менее, оказывается вполне возможным рост по экспоненциальному закону при периодических граничных условиях, и при неограниченном времени можно достичь сколь угодно больших значений (Агафонцев, Кузнецов и Майлыбаев 2016).

# Задача о столкновении вихрей



# Качественные характеристики процесса

- Обозначим компоненты скорости течения  $u, v, w$
- Из оценок, основанных на анализе двумерных уравнений Прандтля, следует что на границе между ячейками  $u$  будет менять знак, а ее производная – неограниченно расти.
- Из теоретических оценок следует, что

$$\max |u_x| \sim l^{-2/3}$$

# Уравнение для завихренности

- Завихренность подчиняется следующему условию:

$$\frac{\partial \omega}{\partial t} + u \frac{\partial \omega}{\partial x} + v \frac{\partial \omega}{\partial x} = 0.$$

- Для скорости на границе необходимо потребовать следующее:

$$v(x, 0) = v(x, h) = 0$$

# Скалярная функция тока

- Удобно использовать скалярную функцию тока, связанную с завихренностью по закону:

$$\omega = - \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2}$$

- Она обращается в нуль на границе.
- Для нее мы рассматривали начальные условия:

$$\psi(x, y, 0) = -By(y-h)^2 \sin x; \quad h=2; \quad B=0.1.$$

# Решение уравнения для завихренности

- Одним из способов решения эллиптического уравнения является так называемый счет на установление (Белов и Калиткин 2013).
- Уравнение удобно заменить на следующее:
$$\frac{\partial \psi}{\partial \tau} = \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} + \omega.$$
- С учетом принципа максимума, его решение достаточно быстро выходит на решение исходной задачи.



# Счет на установление

- Счет на установление прекращается в том случае, когда квадрат нормы невязки становится меньше определенного значения:

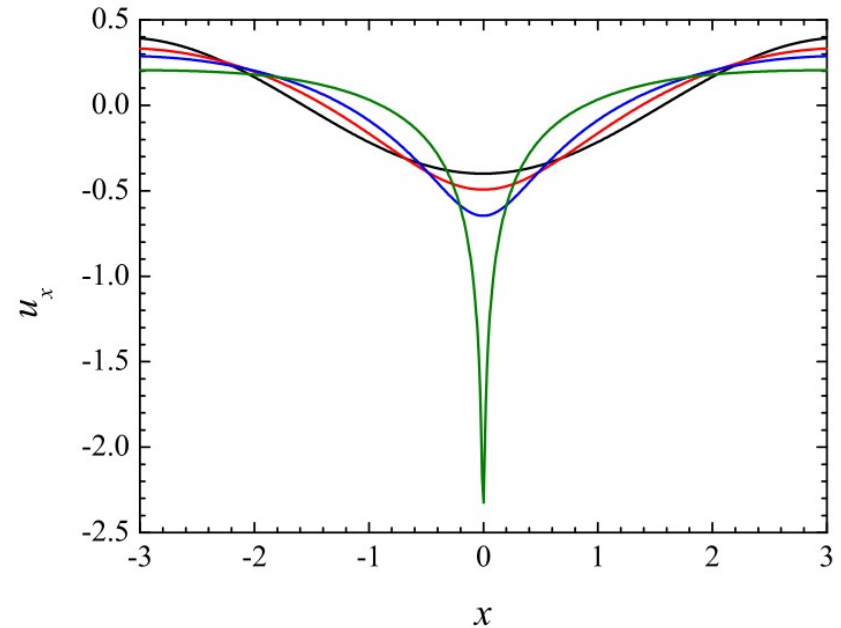
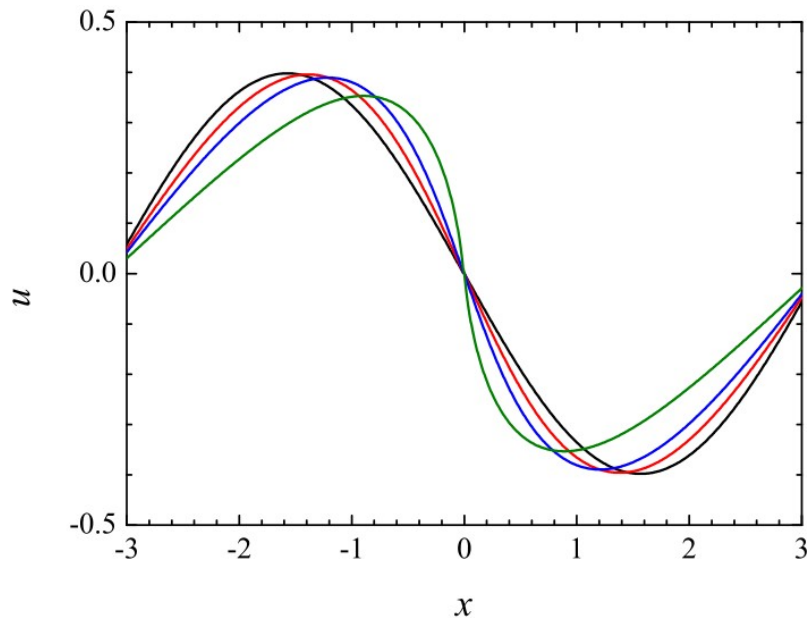
$$\left\| \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} + \omega \right\|^2 < \varepsilon$$

- Решение данной задачи осуществлялось с помощью частично неявной схемы Писмена – Рэкфорда.

# Общая схема решения

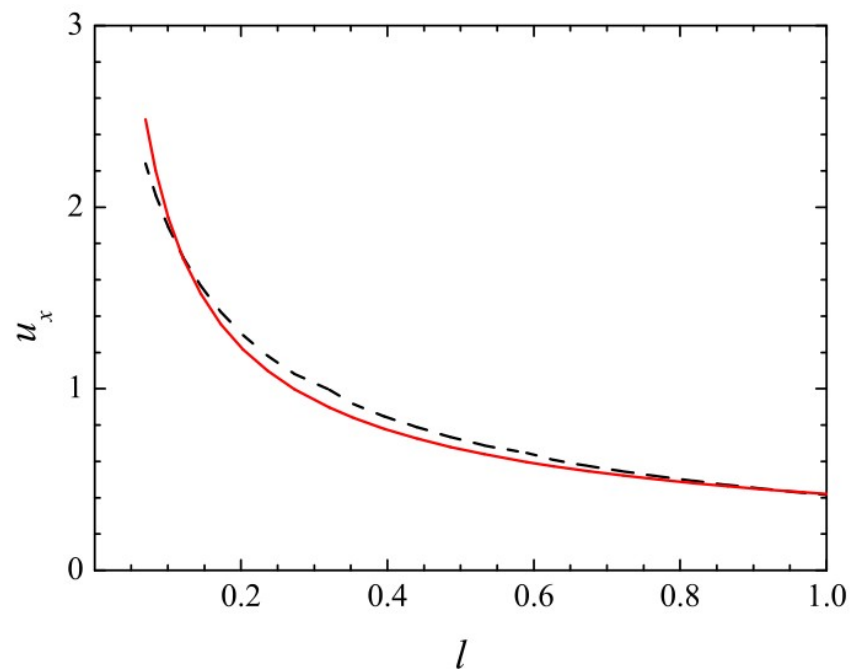
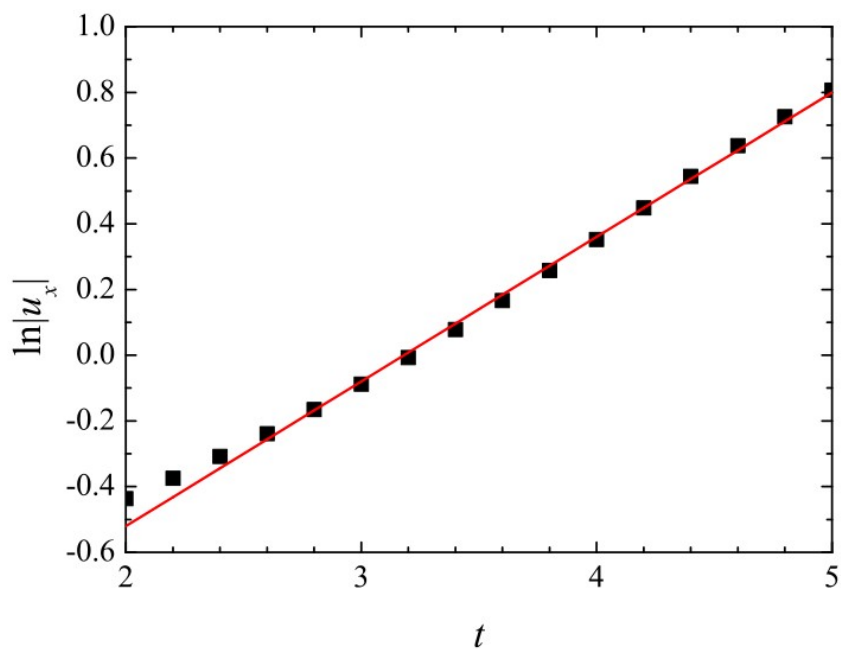
- Решение задачи для уравнения Эйлера с помощью конечно-разностной схемы.
- Решение на каждом шаге задачи на установление.
- Аккуратность решения контролировалась с помощью проверки интеграла кинетической энергии:  
$$E = \int \left( \frac{u^2 + v^2}{2} \right) dx dy$$

# Эволюция горизонтальной скорости и ее градиента при $y=0$

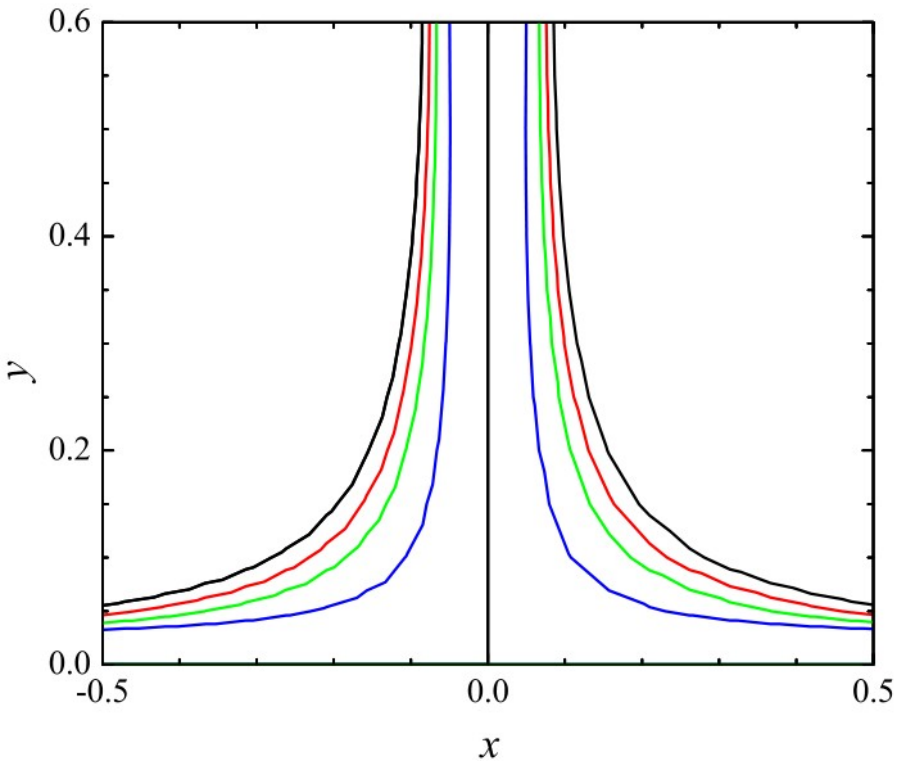


$t=0$ ,  $t=1$ ,  $t=2$ ,  $t=5$

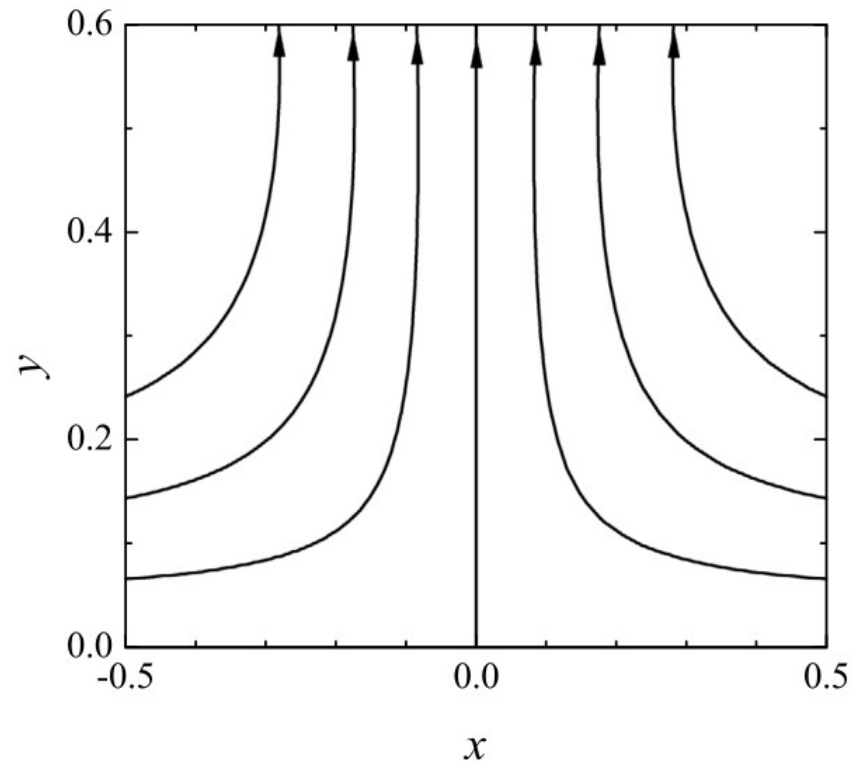
# Градиент скорости и ширина максимума



# Сужение «джета»

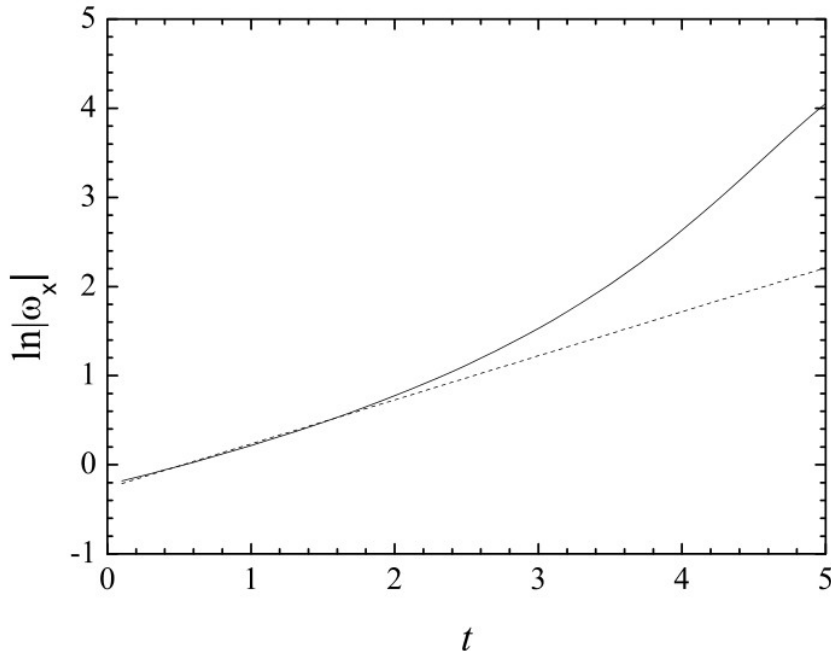


$t=0$ ,  $t=1$ ,  $t=2$ ,  $t=4$



$t=5$

# Градиент завихренности при $x=y=0$



- Рост градиента завихренности происходит по сверхэкспоненциальному закону:

$$\omega_x \sim \exp(\exp(t))$$

# Выводы

- Показано, что в случае столкновения двух вихрей в канале наблюдается «опрокидывание» течения и лавинообразный рост течения за счет проскальзывания на границе.
- Численный расчет показывает формирование «джета» на границе ячеек.
- Градиент завихренности демонстрирует сверхэкспоненциальный рост.

**СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ!**