# Взаимодействие инжектированных зарядов с квантовыми вихрями в сверхтекучем гелии вблизи свободной поверхности.

• И.А.Ремизов<sup>1,2</sup>, М.Р.Султанова<sup>1,2</sup>, А.А.Левченко<sup>1,2</sup>,

• Л.П. Межов-Деглин<sup>1,2</sup>

- <sup>1</sup>Институт физики твердого тела РАН, Черноголовка, 142432 Россия
- <sup>2</sup>Институт теоретической физики им. Л.Д. Ландау РАН Черноголовка, 142432 Россия

## Квантовая турбулентность



(a) Одиночная квантованная вихревая линия с диаметром ядра порядка 1Å в сверхтекучем гелии-4. (b) Схематический вихревой клубок, иллюстрирующий среднее расстояние ℓ между вихревыми линиями. (c) Компьютерное моделирование развивающегося клубка вихревых линий в гелии-4 при нулевой температуре. (d) Смоделированный клубок в 4He при 1,6 К.

William F. Vinen and Russell J. Donnelly, Quantum turbulence Physics Today, 2007, Жана Маурена и Патрика Табелия вызывание 1990-х.

Спектр, имеет классическую Колмогоровскую форму:

$$E(k) = C \varepsilon^{2/3}/k^{5/3}$$

где С – константа единицы порядка, и  $\varepsilon$  – энергия потока на единицу массы.

(а) Турбулентная энергия, механически введенная на большом масштабе длины, перетекает на все меньшие масштабы длины в квазиклассическом каскаде Ричардсона, вплоть до масштаба длины, типичного расстояния между квантованными вихрями линии. б) Затем вступает в действие пересоединение вихревой линии. Пересоединение является умеренно диссипативным, вызывая некоторую эмиссию фононов. Но больше энергии уходит на генерацию вихревых волн Кельвина (с). Сильные нелинейные взаимодействия приводят к тому, что волны Кельвина каскадируются до длин волн, достаточно коротких, чтобы их энергия могла рассеиваться в виде фононов или других тепловых возбуждений. Аспекты этой картины до



Эксперименты проводились при температуре Т=1.5К, и Т=2.15К



### Методика эксперимента



Схема экспериментальная ячейка: 1 – источник зарядов, 2 – плунжеры, 3 – принимающий секционный коллектор.

В представленных экспериментах гармоническая накачка волн на поверхности жидкости осуществлялась двумя плунжерами на частоте 49.8 Гц. Разность фаз электрических сигналов, подаваемых на приводы, составляла 90°.



Распределение электрического поля в плоскости XY для напряжений:  $U_{sours}=U_{s2}=-100V$ , Us1=0V,  $U_{up}=-50V$ , Udown=-100V.

 $E_{\perp} = 15 \text{V/cm}$  - напряженность тянущего поля

$$\mathbf{Z}_{0} = \frac{1}{2} \left[ \frac{e(\varepsilon - 1)}{E \perp \varepsilon(\varepsilon + 1)} \right]^{1/2}.$$

Z<sub>0</sub>=100nm - глубина локализации зарядов.

#### Эксперименты при температуре Т=1.5К



Зависимости от времени тока на принимающих коллекторах в сверхтекучем гелии Не-II для положительных.

Зависимости от времени тока на принимающих коллекторах в сверхтекучем гелии He-II для отрицательных зарядов. Sum

500

#### Эксперименты при температуре Т=2.15К



Зависимости от времени тока на принимающих коллекторах в сверхтекучем гелии He-II для отрицательных зарядов.



P. Moroshkin, P. Leiderer, K. Kono, S. Inui, and M. Tsubota Phys. Rev. Lett. 122, 174502 – Published 3 May 2019

#### Заключение

Обнаружено, что в случае движения положительных зарядов распределение плотности коллекторного тока по сегментам совпадает с направлением силовых линий приложенного электрического поля, а при движении отрицательных зарядов распределение плотности тока по коллектору заметно отличается от геометрии движения, задаваемой приложенным электрическим полем. Возбуждение стоячих капиллярных волн на поверхности He-II в ячейке, нелинейное взаимодействие между которыми приводит к генерации вихрей на поверхности и в объеме слоя жидкости, заметно изменяет распределение токов отрицательных зарядов по сегментам коллектора, и в то же время практически не влияет на распределение токов положительных зарядов по сегментам. Наблюдаемые различия в поведении распределения токов инжектированных зарядов разных знаков вблизи свободной поверхности и в объеме He-II можно объяснить тем, что в отличие от заряженных снежных шариков электронные положительно пузырьки СИЛЬНО взаимодействуют с квантовыми вихрями, содержание которых значительно возрастает при возбуждении нелинейных волн на поверхности сверхтекучей жидкости.