## 科学研究費助成事業

研究成果報告書

半成 2 8 年	= 10	月	22	日現在
機関番号: 13901				
研究種目:挑戦的萌芽研究				
研究期間: 2014 ~ 2015				
課題番号: 26630050				
研究課題名(和文)圧力計測に基づく量子乱流渦と個体粒子の相互作用の解明				
研究課題名(英文)Interaction between small particle and quantum vortex from the pressure statistics	view p	oint	of	
研究代表者				
辻 義之(TSUJI, Yoshiyuki)				
名古屋大学・工学(系)研究科(研究院)・教授				
研究者番号:00252255				

交付決定額(研究期間全体):(直接経費) 2,900,000円

研究成果の概要(和文):量子乱流中における渦構造の可視化をおこなった。微細な水素固体粒子を一様に播種することから量子渦中心にトラップさせ、渦構造の移動を観察することに成功した。また、粒子のラグランジュ的挙動を解析 することで、粒子速度や加速度を算出した。量子渦にトラップされた粒子が流動から受ける抵抗との釣り合いを考え、 量子渦と微細粒子との相互作用について考察した。微細なプローブを作成し、変動圧力の計測を試みた。圧力の計測は 可能と判断さえる。しかし、バックグランドのノイズを低減することが必須であり、統計量の算出にはさらなる微細化 が望まれる。

研究成果の概要(英文): The visualization of quantum vortex in super fluid was performed using the small Hydrogen particles. The motions of quantum vortex can be successfully observed by the present visualization system. Particle Lagrange velocity and acceleration was computed by analyzing the particle trajectories. And the interaction between the vortex and small particles are discussed. It was found that the static pressure fluctuation in quantum turbulence can be measured but there are several problems to be solved for the accurate measurement in the next stage. One of the most significant problems is the background noise, which is caused by free surface waves and they should be decreased.

研究分野: 流体工学

キーワード: 流体工学 量子乱流 量子渦

## 1. 研究開始当初の背景

液体 He は、絶対温度 2.17K において粘性 を有しない超流動流れ(HeⅡ)が出現し、通 常の粘性を持つ液体 He(常流動成分、He I ) と混在する。Landau はこの状況を二流体モ デルとして記述することで、多くの物理現象 を説明することに成功した。常流動成分と超 流動成分が混在している状態を直接に観察 することは難しく、これまで音波による音の 減衰など間接的な方法により確認されてき た。また、超流動中には量子渦の存在が予測 され、渦のつなぎ替えが R. Feynman により 予測されている。量子渦は循環が量子化され ており、すべての渦が同一の渦度を持つとい う特徴があり、粘性が無いため高レイノルズ 数乱流の特性を調べる対象として注目され ている。

一般的な可視化手法である粒子画像流速 計測法(PIV 法)を用いて、超流動 He の流れ を計測することは、1980 年代から幾つかの 試みがなされてきた。PIV 法の最大の問題は、 超流動 He 中で長時間浮遊する粒子を生成す ることである。村上ら(1988)は、水素と重水 素を混合して He との比重を合わせ、微粒子 を作成している。Van Sciver(2005)らは、中 空ガラスビーズの比重を調整することで利 用してきた[1]。これらの先駆的な研究は、巨 視的な流動場を把握することに成功を収め た。その後、より比重の軽い固体水素の微粒 を浮遊させ、Bewley(2006)らは量子渦を初め て可視化した[2]。その画像の中には、量子渦 のつなぎ替えも確認されている。

Paoletti(2008)らは Bewley の方法を発展 させ[3]、熱対向流中の粒子挙動を詳細に観察 している。熱対向流とは片方が閉じた容器の 端面を加熱すると、超流動成分は右方向に速 度 で、超流動成分は左方向に連続式を満た すように 移動する現象である。さて、熱対 向流中の固体粒子の挙動に関して、奇妙な実 験結果が報告されている。粒子の移動速度を と表すとき、Van Sciver らは、Paoletti らは の結果を報告している。両者の相違は 量子渦が複雑に絡み合った構造を形成し、粒 子がトラップされたことが原因と予想され ている。しかし、それらは主に数値計算を用 いたものであり[4]、実験的な検証はない。

申請者は、乱流中の変動静圧の計測を長年 おこなってきた[5]。静圧プローブを用いて、 境界層や噴流における変動静圧の特性を明 らかにし、プローブを小型化することから、 乱流中の微細渦構造の検出が可能であるこ とを報告している。熱対向流中における渦タ ングルは、乱流中の微細渦構造と類似してい ると予想される。量子渦は単一の渦度を持っ ているため、タングルもその集合体として特 徴ある圧力分布を示すであろう。そこで、こ れまで開発してきた圧力計測法を量子乱流 の渦構造の検出に発展させる。熱対向流にお いて渦タングルの発生割合、大きさ、領域を 明らかにするための基礎データとして、固体 粒子の移動速度および加速度が量子渦によ り受ける影響を明らかにする。



図1 熱対向流概念図

## 2. 研究の目的

超流動液体ヘリウムを対象に、量子乱流場 の変動圧力法の開発をおこなう。超流動は粘 性がないため、高レイノルズ数乱流の属性を 調べる対象として注目されているが、流速測 定をするために用いられる微粒子の挙動が、 流体乱流と大きく異なることが報告されて いる。その原因として、超流動乱流場に形成 される量子渦が複雑に絡み合った渦タング ルを形成し、粒子をトラップするためと考え られる。本研究では、量子乱流中の変動圧力 の計測を試みること。また、微細粒子が量子 渦にトラップされる過程を可視化すること から、粒子加速度と渦中心の圧力を見積もり、 変動圧力計測にフィードバックする。

3. 研究の方法

絶対温度 2K における超流動場を対象にし、 液体 He を用いた対向流を安定に形成させる。 極低温条件下における、変動静圧の計測法を 開発する。圧力センサーの選定をおこない、 センサー形状の改良を重点的に進める。固体 水素を用いた微粒子(直径数µm)を生成し、 熱対向流下における粒子移動速度を可視化 により計測する。粒子移動速度と超流動成分 速度と常流動速度との速度比を、ヒーター熱 流束を変化させながら計測し、理論値との比 較をおこなう。次に同一条件下での変動圧力 の計測をおこなう。量子渦中心の圧力を理論 的に見積もり、微細粒子がトラップされる過 程から、その定量的な妥当性を考察する。極 低温実験を実施するためのデュアーは、研究 室が所有する既存のものを使用する(図2参 照)。



図2 可視化用金属デュアー

このデュアーは可視化窓を備えた構造であ り、レーザー光を入射することから、H e 流 動の可視化が可能となっている。測定部は、 透明なアクリル製ダクトを設置する。底部に ヒーターを設置し、熱対向流(図1)を発生 させる。

変動圧力の計測のため開発した微小プロ ーブを図3に示す。直径0.3mmのSUS管に 静圧穴(直径80µm)を4つ配置してある。 圧力センサーとして極低温用のトランスデ ューサを使用した。



図3 圧力計測プローブ

## 4. 研究成果

可視化のための微細粒子は、Bewleyらの方 法を参考に、水素とHeの混合気体を超流動 He中にゆっくりと噴出することで、数ミク ロン以下の微粒子の作成に成功した。水素の 混合比、噴出圧力と形成される粒子径をヒー ター入力ごとに調整した。図4には可視化し た粒子画像を示す。レーザー光学系の工夫か ら、鮮明な画像を取得でいるようにはなった が、噴出時間や混合比によって粒子径が変化 するものの、再現性を確認できた。量子渦に トラップされる微細粒子を観測できた。



図4可視化画像(a)HeI中,(b)HeII中

熱対向流における粒子速度測定のため、固 体水素粒子をダクト内に播種する。粒子径は 数μm以下として、長時間の浮遊を確認した。 ヒーターからの熱流束(1kw/m<sup>2</sup>~15kw/m<sup>2</sup>)に より、対向流を発生させる。熱流束は、Van Sciver らと同等の範囲である。可視化画像処 理から粒子軌跡を時間的に追尾して、ラグラ ンジュ速度を算出する。粒子軌道を追尾する プログラムは、以下のアルゴリズムに基づき 作成した。(1)輝度による粒子の識別、(2) 粒子径による識別、(3)荷重平均中心の算 出、(4)時系列ごとの粒子の識別と軌道の 算出、(5)誤ベクトルの除去。

変動圧力計測は対向流実験を行った条件と まったく同一条件で、変動圧力の計測を行う。 タングルの発生頻度と速度比がどのような 関係にあるのかを調査する。



図 5 (a) 代表的なトレーサー粒子の軌跡 (b) 垂直方向成分の運動速度の確率密度関数

図5(a)に熱カウンター流における代表的 なトレーサー粒子の軌跡を示す(垂直上向き を z 軸とする)。図中の矢印は軌跡の開始点 である。HeII の温度は T=2.02K、熱流束は z 正方向に q=38.1mW/cm<sup>2</sup>印加している。 通常流 体の一様乱流中では見られない上下動をす るトレーサー粒子を確認することができた。 これは粘性流である常流動成分と量子化渦 が対向する流動を反映していると考えられ る。図5(b)はこの実験における全トレーサ ー粒子のz方向成分の運動速度 v,の確率密度 関数である。横軸は常流動成分の理論流速 v で無次元化している。正と負の運動速度でそ れぞれピークを持つ二峰性の分布が得られ た。正の速度は常流動成分に追従するトレー サー粒子の運動速度を、負の速度は量子化渦 にトラップされるトレーサー粒子の運動速 度を表している。

量子化渦にトラップされ z 負方向に運動するトレーサー粒子は、z 負方向にトラップ力  $F_{r}$ を受け、z 正方向にストークス抗力

$$F_s = 6\pi\mu dv_p \tag{1}$$

を受けている。ここで $\mu$ は粘度、dはトレー サー粒子の半径、 $_{\nu}$ はトレーサー粒子の運動 速度である。 $F_r$ の大きさを見積もるために、 z負方向へ運動するトレーサー粒子の加速度 がゼロ、つまり $F_r = F_c$ である時の運動速度  $_{\nu}$ を求めた。加速度は連続して運動速度を計 測できたトレーサー粒子の速度値の差を取 得画像の時間間隔で除して算出した。





z 負方向速度に対するv の頻度分布を図6 に示す。v は-1.35mm/s で最頻出となる。量 子化渦にトラップされ運動するトレーサー 粒子と対向する方向へ流れる常流動成分の 速度は、図5(b)における正のピークを示す 速度(0.889 mm/s)を用いる。常流動成分の 流動に対するトレーサー粒子の相対速度は、 この二つの速度差から約 2.24mm/s となる。 この値を式(1)に代入することで、本実験に おける  $F_{--}$ を算出できる。

一方でSergeevらは量子化渦の渦芯近傍で 形成される圧力勾配

$$\nabla p = \frac{\rho_s \kappa^2}{8\pi^2} \nabla \left(\frac{1}{r^2}\right) = -\frac{\rho_s \kappa^2}{4\pi^2} \frac{1}{r^3} \quad (2)$$

から、トレーサー粒子が量子化渦にトラップ される力 $F_{r}$ を計算している。ここで $\kappa$ は循環 量子数である。 $F_r \geq F_s$ の比はトレーサー粒 子直径dの関数である。本実験条件から、直 径1 $\mu$ m とすると2桁、10 $\mu$ m では1桁ほど $F_{T}$ の方が大きいことが見積もられた。しかし、 可視化したトレーサー粒子の運動速度から 算出した Fが1桁小さいとは考えられない。 したがって本実験データに基づく限り、トラ ップ力を過大評価していると予想される。式 (2)から算出される Fr は量子化渦周りに形成 される圧力勾配のみを考慮した単純なモデ ルである。しかし、量子化渦がトレーサー粒 子をトラップする際には圧力勾配のみなら ず、量子化渦周りに生じる常流動成分の流動 や、渦自身の配列などが関与していると考え られる。これらの要素を考慮した評価式の構 築が必要と考えられる。

変動圧力の計測は、図3に示したプローブ を用いて幾度か試みた。熱対向流中の流動が 引き起こす変動圧力は計測可能と判断され るが、幾つかの問題点が明らかとなった。現 在使用しているデュアーは、外部からの減圧 により温度を下げている。そのためヘリウム の自由界面が波立ち、その静圧が直接に変動 変動圧力に重畳する。従って、量子渦に起因 する変動圧力との区別をつけることが困難 である。式(2)から見積もられる渦中心の圧 力は、渦半径を数Åオーダーと仮定した場合、 デルタ関数的に局在することとなる。現状の プローブ寸法は、十分に小さくしてあるが、 個々の量子渦を計測するためには、静圧穴を より微細化する必要がある。

量子渦は多数の集合体としてもタングル を形成すると考えられている。現状の可 視化方法では、タングルを観測すること はできない。圧力計測からタングルの発 生頻度を定量化できれば、相互摩擦項の 定式化につながると期待される。

[1] T.Zhang and S.W.Van Sciver, J. Low Temp. Phys., vol.138, 865, (2005).

[2] G.P.Bewley D.P. Lathrop and K.R.Sreenivasan, Nature, vol.441, 588 (2006).

[3] M.S.Paoletti, et al., J. Phys. Soc. Japan, vol.77, 111007, (2008).

[4] D.Kivotides, Phys. Rev. B, vol.77, 174508, (2008).

[5] Y.Tsuji and Y,Kaneda, J. Fluid Mech., vol. 694, 50, (2012).

5. 主な発表論文等 (研究代表者、研究分担者及び連携研究者に は下線)

〔学会発表〕(計 7件)

[1]<u>Yoshiyuki Tsuji</u>, On the particle motions in quantum turbulence, Workshop on New Perspectives in Quantum Turbulence: experimental visualization and numerical simulation, December 11–12, 2014, Toyoda Auditorium, Nagoya University.

[2]平野 彰、大高稜平、岩本晃史、<u>辻 義之</u>、 超流動乱流中の個体粒子挙動の観察、京大数 理解析研究所 RIMS 研究集会「乱流研究のフ ロンティア」、2014年7月23日(水)--25日(金)、 京都大学数理解析研究所

[3]平野 彰、大高稜平、岩本晃史、伊藤高啓、 <u>辻 義之</u>、超流動ヘリウム中の量子渦が固体 粒子に与える影響、日本流体力学会 年会、 2014 年 9 月 15 日 (月) ~ 17 日 、東北大学 川内北キャンパス

[4]Akira Hirano, Daiki Kato, Ryouhei Ohtaka, Akifumi Iwamoto, Takahiro Ito, <u>Yoshiyuki Tsuji</u>, The Effect of Quantized Vortices on Particle Motion in Superfluid Helium, American Physical Society 67th annual DFD meeting, San Francisco, California(USA), Nov. 23–25, (2014), E18-2.

[5]Y<u>oshiyuki Tsuji</u>, "Interpretation of measurements in superfluid turbulence of He4",Le Centre CEA de Saclay, Saclay, France, September 14-18, 2015.

[6]<u>辻 義之</u>、量子乱流中の微細粒子の運動 について、H27 年度物性研究所短期研究集会 「量子乱流と古典乱流の邂逅」、東大物性研 究所、1月5日-7日(2016)

[7] <u>辻</u>義之、量子渦の可視化と量子乱流中の粒子挙動、日本物理学会第71回年次大会合同シンポジウム「量子乱流が拓く新しい乱流科学」、東北学院大学、3月20日(2016)

6. 研究組織

(1)研究代表者

辻 義之(Yoshiyuki Tsuji)
名古屋大学 工学研究科 教授
研究者番号:00252255