# 回転タンク内振動格子乱流の実験的研究

#### 森 義英 (14416087)

## 1 緒言

回転系乱流はタービンやポンプ等の流体機械の流れに 関する問題のみならず,地球物理に関しても重要視されて いる.本研究では回転系乱流のうちで最も基本的なものの 一つである回転タンク内の振動格子乱流を実験的に研究 する.

回転タンク内の振動格子乱流を対象とした先駆的な研究 が Hopfinger ら<sup>[1,2]</sup>により行われている.この研究では, 主に可視化実験により回転による乱れ構造の変化が調べ られているが,乱流統計平均量に関してはあまり触れられ ていない.これはタンク内の2次流れにより回転軸に直 交する面内の一様性が十分でなかったためと推察される. 著者らも同様の問題に直面した.そこで本研究では,格子 の支持棒を工夫し,回転タンク内でより一様な振動格子乱 流を生成し,可視化実験を通して回転による乱れ構造の変 化を,またLDV 計測実験を通して乱流統計平均量に及ぼ す回転の効果を調べる.

# 2 実験装置

Fig.1 に実験装置の概略図を示す.アクリル製の円筒容器(内径242[mm],高さ600[mm]),乱流生成格子(6[mm]角柱,メッシュサイズ30[mm])および格子振動装置はモーターで一体回転する.回転軸と格子軸は振れが0.05[mm]以内になるように同軸調整されている.流速測定には自作のLDVシステム(He-Neレーザー,4[mW],前方散乱型)を用いる.



Fig. 1: Experimental apparatus

次に乱流生成格子 (振動格子) について述べる.本研究 では流れ場は回転軸に直交する面内  $(r - \theta$  面内) で一様等 方であることが望ましい.しかし, Hopfinger ら <sup>[1,2]</sup> と同 様に振動格子を回転軸上で支持すると <sup>[3]</sup> 強い 2 次流れを 生じることがわかった.その原因を可視化実験により調べ た結果,回転軸上に設置された格子支持棒により生じる強 い上昇流 (噴流) が 2 次流れを誘発していることがわかっ た.そこで,本研究では振動格子の支持を格子の縁の 4 点 に改めることにより,タンク中心部で $r - \theta$  面内がより一 様となる流れ場を達成した.以下の実験はこの格子を用い て得られた結果である.なお,本報で示す結果は格子振動 ストローク S=40[mm],格子振動周波数  $f_{0}=4$ [Hz],回転 角速度 =0~80[rpm]に対するものである.また,座標原 点を回転軸上の振動格子の振動中心にとり,軸,半径およ び周方向をそれぞれ z, $r \theta$ とする.

## 3 可視化実験による流れ場の観察

本実験装置で生成される流れ場を可視化実験を通して観察する.可視化手法にはトレーサー粒子法を用い,トレー サー粒子にはアルミ粉を用いる.撮影にはビデオカメラを

## 指導教官 森西 洋平 助教授

用い,6[mm] 幅のハロゲンスリット光で可視化された断面の動画撮影を行った.

3.1 回転による *r* – *z* 断面内の流れ場の変化

回転軸を含む r - z 断面内での可視化実験を行った.格 子の支持方法を変更した結果,変更前に格子軸付近で見ら れた強い上昇流が消滅し,2次流れの抑制が確認された. 次にタンクを回転させて流れ場の観察を行った.ただし, 観察は静止系から行った.回転を加えると,格子からz方 向にある程度離れた領域で縦渦状の構造が確認された.ま た,回転角速度が大きくなるにつれて縦渦構造の発生する 領域が格子に近づくことが確認された.

3.2 回転による  $r - \theta$  断面内の流れ場の変化

回転軸に直交する  $r - \theta$  断面内での可視化実験を行った. ここでは,回転系からの撮影を行った.回転を加えない場合には,格子による噴流状の流れが確認された.これは3次元的な渦構造を持つと考えられる.z=130[mm]の断面では,回転を加えると準2次元的な渦構造が明確に現れ,3次元的な渦構造が準2次元的な渦構造へ変化することが確認された.また,回転角速度が大きくなるにつれて準2次元的な渦の直径が小さくなり,渦の数が増加する傾向が見られた.格子から離れた領域では,zの異なるいずれの $r - \theta$  断面でも同様の渦構造の変化が見られたことから,回転により生成される渦構造は準2次元的な縦渦構造であると考えられる.以上の可視化結果から得られた回転タンク内の渦構造の模式図をFig.2に示す.





## 4 乱れの LDV 計測

LDV 計測実験を行い, 乱れの分布に及ぼす回転の効 果を定量的に調べる.LDV 計測はサンプリング周波数  $f_s=10$ [kHz] で行われ, 105[s] 間のデータからアンサンブ ル平均値が算出される.

### 4.1 流れ場の一様性

流れ場の一様性を確認するために,まず軸方向平均流 速Uzの半径方向分布を測定した.その結果,タンク内壁 近傍以外で正でほぼ一定値,またタンク内壁近傍では内 壁に近づくにつれ値が減少することが確認された.また, 軸方向乱流強度 u<sup>'</sup><sub>2</sub>の半径方向分布についても,タンク中 央部でほぼ一定値,タンク内壁近傍で分布形状が変化する ことが確認された.これらはタンク中心部で上昇しタン ク内壁近傍で下降する2次流れの存在を示すものである. しかし,タンク中心部の平均流速はほぼ一定で最大格子振 動速度の6%程度であるので,非常に緩やかな2次流れで ある.以上より,生成される流れ場はタンク中央部ではほ ぼ一様とみなし,以下 r=0[mm] での計測結果で回転の効 果を検討する.

## 4.2 乱れの分布に及ぼす回転の効果

本節では周方向および軸方向乱流強度の軸方向分布を測定し,乱流強度および乱流エネルギーに及ぼす回転の効果を調べる.回転角速度  $\Omega=0$  での乱流強度の結果を Fig.3 に示す.なお,縦軸には乱流強度  $u'_i$ を最大格子振動速度  $V_g|_{max}$ で無次元化したもの,横軸には軸方向距離 z を格子メッシュサイズ M で無次元化したものが示されている.図より,周方向,軸方向ともに両対数グラフ上で乱れが



Fig. 3: Effective of rotation on turbulent intencity

直線的に変化することがわかる.そこで,本研究では減衰 法則として次式に示す指数法則を適用する.

$$u'_{\mathsf{Z}} = az^{-\mathsf{b}} \tag{1}$$

ここで, a, b は実験データの最小二乗近似から求め,特 に b を減衰指数と呼ぶ.周方向成分の減衰指数 b は 0.360, 軸方向成分は 0.429 であり,軸方向成分の空間的な減衰が 大きいことがわかる.また,周方向成分は比較的直線状に 分布しているのに対して軸方向成分では値が変化してい ることが確認できる.これは 2 次流れによる影響と考えら れる.

次に,回転角速度 $\Omega=0 \sim 80$ [rpm] での乱流エネルギーの 結果をFig.4 に示す.なお,縦軸には乱流エネルギーKを 最大格子振動速度の2乗 $(V_g|_{max})^2$ で無次元化したもの, 横軸には軸方向距離 zを格子メッシュサイズMで無次元 化したものが示されている.図より,低回転角速度では



Fig. 4: Effective of rotation on turbulent energy

両対数グラフ上で乱流エネルギーが直線的に変化するこ とがわかる.さらに,高回転角速度での実験データを見る と,減衰曲線は両対数グラフ上で2つの直線で近似できる ことがわかる.このことから,高回転角速度では減衰挙動 の変化する点があると考えられる.本研究ではこの点を遷 移点と呼ぶ.減衰挙動および遷移点を評価するために,式 (1)の指数法則を適用する.この遷移点を見積もった結果 をFig.5に示す.回転角速度が増加するにつれ遷移点が格



Fig. 5: Effect of rotation on transition point

子に近づくことがわかる.また,減衰指数の変化をFig.6 に示す.格子付近での減衰挙動は回転角速度が増加すると



Fig. 6: Effect of rotation on decaying exponent

減衰指数が増加し、 =40[rpm] で最大値をとり、さらに 回転角速度を増加させると減衰指数が減少する.遷移点以 降の減衰指数はほぼ一定で約 0.4 である.

#### 4.3 遷移点付近での渦構造の変化

前節で見積られた遷移点付近の渦構造を r - θ 断面内の 可視化実験で確認した.振動格子からの距離が遷移点より も大きくなると,準2次元的な渦構造が確認された.この ことから,遷移点より格子側の領域では振動格子の影響が 強い3次元的な渦構造を持ち,遷移点を境に回転が流れ 場を支配する準2次元的な渦構造へと変化することがわ かる.

## 5 結言

本研究では回転タンク内の振動格子乱流を可視化実験 および LDV 計測実験により検討した.

可視化実験から,回転系では振動格子の影響の強い3次 元的な渦構造を持つ領域と回転が流れ場を支配する準2 次元的な渦構造を持つ領域の存在が確認された.

LDV 計測実験から,乱れの空間的な減衰は指数法則で 表現でき,高回転角速度では減衰指数の変化する遷移点 の存在することが確認された.この遷移点は3次元的な 渦構造と準2次元的な渦構造を持つ領域の境界点であり, 回転角速度が増加すると格子側へ近づく.

#### 参考文献

[1]E.J.Hopfinger, F.K.Browand and Y.Gagne, Tubulence and waves in a rotating tank, J.Fluid Mech., vol. 125, (1982) , pp505-543.

[2]M.Mory and E.J.Hopfinger, Rotating turbulence evolving freely from an initial quasi 2D state, Lecture Notes in Physics, N230,16-18,Proc. of Macroscopic modelling of turbulent flows(Eds.U.Frish et al.),(1984),pp218-236.