# 波状壁クエット乱流の乱れ構造に関する実験的研究

小林 和貴(B4) 村澤 英治(B5)

卒業研究発表会 2003年2月18日

#### 1 はじめに

繰り返し圧力勾配が作用する波状壁クエット乱流の実験的研究であ る.この流路は軸と軸受けが偏心状態にあるジャーナル軸受け隙間を 2次元展開したモデルであり、乱流潤滑理論に関連している.この流 れは局所非平衡流れであり、ベルトレイノルズ数 Reb = 5000,10000 の条件で平均速度分布,乱流統計量を測定して慣性項,圧力勾配が 乱れ構造に及ぼす影響を調べる.

#### 実験装置 2

測定を行う実験装置を Fig.1 に示す.実験装置はそれぞれ全長 5000[mm] スパン方向の長さ 850[mm] である. 静止壁はアクリル 製で,振幅e = 4.5[mm] 波長 $\ell = 1400$ [mm] 平均流路高さ $2\overline{h} =$ 15.14[mm] の正弦波形を3波長もっている.移動壁はポリウレタン 製ベルトでインバータを介した可変速モータにより駆動される、波 状流路における速度分布は、2波長目において1波長を8等分した 点でX型熱線を用いて測定をおこなう.



図 1: 波状クエット型乱流実験装置

#### 実験条件 3

本実験はベルトレイノルズ数 Reb = 5000 と 10000 の 2 つの実 験条件で行われる.ベルトレイノルズ数 Reb は次式で定義される.

$$Re_{\rm b} = \frac{U_{\rm b}2h}{\nu} \tag{1}$$

ただし, $U_{\rm b}$ はベルト速度, $2\tilde{h}$ はベルト駆動時の平均流路高さ $\mu$ は動 粘度を示す.また,流れ場の周期性を実現するために、x/I=0.0と x/l=1.0の位置の静圧差が0となるように流量を設定する。

#### 流れ場の2次元性 4

側壁の影響が測定を行う領域に及ばないことを確認するため表面 タフト法による流れの可視化を行った.その結果,測定領域には側 壁の影響がないと言える.

### 価

壁面せん断応力の定義式は

$$\tau_{\rm W} = \rho \nu \frac{d\overline{u}}{dy} \Big|_{y=0}$$
(2)

で表される. ここで  $\rho[kg/m^3]$  は密度,  $\nu[m^2/s]$  は動粘度である. 壁 面せん断応力の評価に用いた方法は,壁面近傍の平均速度と粘着条 件を直線で結ぶ方法(1次の方法).壁近傍の平均速度分布を2次 関数で近似する方法(2次の方法).壁面の平均速度分布を4次関 数で近似する方法(4次の方法)である.さらに圧力勾配を考慮し た2次および4次の方法についても考察した.

本年度 , いずれの方法を用いても , 壁座標で整理した平均速度分 布のすべてがほぼ一致するような結果は得られなかった.ただし, 壁面近傍の平均速度分布に対し最もよい近似を与えるのは、圧力勾 配を考慮した2次の方法であるといえる.



図 2: 流れ方向平均速度分布 図 3: 壁座標で整理した平均速  $(Re_{h} = 5000)$ 度分布 ( $Re_h = 5000,1$  次)



図 4: 壁座標で整理した平均速 図 5: 壁座標で整理した平均速 度分布 (Re<sub>b</sub> = 5000,2 次) 度分布 ( $Re_b = 5000, 4$  次)



図 6: 圧力勾配を考慮し壁図 7: 圧力勾配を考慮し壁 座標で整理した平均速度分布 座標で整理した平均速度分布 (Re<sub>b</sub> = 5000,2 次) (Re<sub>b</sub> = 5000,4 次)

## 6 X-I 型熱線の特徴

X-I 型熱線とは X 型熱線と I 型熱線を組み合わせた熱線である. I 型熱線は壁面近傍の測定に適し, X 型熱線は主流を測定するのに 適している.よって X-I 型熱線ではこれらの測定を同時に行うこと ができ I 型熱線で得られたデータと X 型熱線で得られたデータを 同時に評価できる.

X-I 型熱線は初め図8に示す様に,X型部分と1型部分の先端が 狭いものであった.しかし,I型部分の影響がX型部分に及び検定 に支障が出たため,X型部分と1型部分を離した状態のX-I型熱 線(図9)を用いた.測定では図9に示す変更後のX-I型熱線を用 いている.以降,先端のX型熱線と1型熱線が近いX-I方熱線を 変更前X-I型熱線と呼び,先端を離した状態のものを変更後のX-I 型熱線と呼ぶ事にする.

図 10, 図 11 に変更前 X-I 型熱線の X 型部分検定グラフを示す. 図 10 は変更前 X-I 型熱線の全速度域における検定グラフである. また,図 11 は変更前 X-I 型熱線の低速度域における X-I 型熱線の 検定グラフを示す.図 10 より,変更前 X-I 型熱線では形状が  $\phi = 0$ の線に対して全く対称でなくなっている.さらに図 11 の低速度域 では線が重なってしまい検定結果から流速の算出ができない.変更 後 X-I 型熱線では図 12 において形状はかなり X 型熱線単体のもの に近い.また低速度域においても図 13 より,先の変更前 X-I 型熱 線に比べ形状は分布形状は改善され検定結果から流速を算出する事 が可能となった.

また,X-I 型熱線の測定結果を図 14(*Re*<sub>b</sub> = 5000) に示す.これ らの図において,X型部分とI型部分の測定結果は一致していない 事が分かる.

# 7 まとめ

- 流れの可視化を行った結果,本実験で用いる実験装置は2次 元的な流れ場が再現できている
- 壁面せん断応力の評価方法について考察を行った結果,壁面 近傍の平均速度分布を近似する最も適切な方法は,圧力勾配 を考慮した2次の方法である。
- X-I 型熱線による測定を行ったところ、よい結果は得られなかった。

今後は | 型熱線および X-| 型熱線の測定を繰り返し行い,測定結果 を統計的に処理し,実験結果として信頼性のあるものを得る必要が ある.





図 10: 変更前 X-I 型熱線検定 図 11: 変更前検定グラフ(低 グラフ(全速度域) 速度域)



図 12: 変更後 X-I 型熱線検定 図 13: 変更後検定グラフ(低 グラフ(全速度域) 速度域)



図 14: X-I 型熱線によって得られた平均速度分布 (Re<sub>b</sub> = 5000)