卒業論文要旨

開放型風洞測定部に付加する壁の影響

Effect of installed walls to an open-wind tunnel on the measurement section

システム工学群

航空エンジン超音速流研究室 1200123 林 鷹志

1. 序論

風洞実験に用いられる風洞では,主流の乱れが小さく一様 であることが求められる.本学においては 2017 年度に整流 デバイスとして有賀は「二重吹出口」⁽¹⁾を,遠藤は「主流吸 込枠」⁽²⁾を考案した.また,井上は「風洞壁」を考案した(詳 細については後述する).それぞれにおいて,主流の流速を 計測することで乱れを比較した結果,いずれも乱れを低減す る効果が確認された.設置時の外観を図1に示す.

二重吹出口と主流吸込枠は同時の設置が可能であるが、その状態での整流効果は未計測である.また、風洞壁によって 囲まれた部分に実験用の翼を設置した場合、翼周りの流れに 風洞壁が干渉し、風洞壁が存在しない場合とは異なる計測結 果となることが考えられる.

本研究では三次元翼周り流れの計測に適した条件を見出 すことを目的として、二重吹出口と主流吸込枠を同時に設置 した場合(以降「形態 A」と記述),及び測定部上流に風洞 壁を設置した場合(以降「形態 B」と記述)について測定部 の流れの比較を行った.





(a) Dual wall.

(b) Main flow suction frame.



(c) Wind tunnel wall. Fig. 1 Turbulence reduction devices.

2. 整流デバイス及び風洞壁について

本研究に用いた本学風洞の測定部は開放型となってお り,吹出口の寸法が1m×1m,測定部(吹出口から吸込口まで) の長さが1.8m,最大風速は28m/sである.なお,以降の実験 では 10m/s で運転した.

主流方向を X 軸と定義し, 吹出口を X=0m, 吸込口を X=1.8m とする. 二重吹出口は長さ 0.3m, 主流吸込枠は長さ 0.2m である. 二重吹出口は吹出口に, 主流吸込枠は吸込口に 設置することで測定部下流での乱れを抑えることが出来る. 計測対象は, 形態 A では X=0.3~1.6m 間に設置が可能であ る.

風洞壁は長さ 1.3m であり, 吹出口を延長するように設置 することで風洞壁に囲まれた部分の乱れを抑えることが出 来る. 形態 B では風洞壁に囲まれた 1.3m の領域内(X=0~ 1.3m)に計測対象を設置することが可能である.

3. 乱れ計測

3.1 実験概要

形態 A と形態 B においての主流の乱れを計測し数値化 する⁽¹⁾⁽²⁾ことで整流効果を評価した.

3.2 実験方法

流速の変動を計測するため熱線流速計を用いた.各計測点 につき6秒間で600個の流速データを取得し,その流速デー タの平均値と標準偏差の比を「乱れ度」として,乱れの評価 を行った.

乱れ度の分布を比較するために,X 軸方向に垂直な 1000mm×1000mmの計測面を 25mm×25mmの格子状に区切 り,その格子点で計測を行った.なお,風洞壁を設置した場 合の計測では熱線プローブと風洞壁の接触を避けるため 950mm×950mmの計測面とした.熱線プローブの格子点間の 移動には二軸トラバース装置を用いた.

計測面の中心部分 600mm×600mm の乱れ度の平均値を「中 心乱れ度」とした.

3.3 実験結果と考察

形態 A では X 軸方向の複数の位置の面において計測を行った. 形態 B では熱線プローブの都合上, X=1.3m (風洞壁 出口における面)のみで計測を行った. 図 2 に乱れ度の分布 図を示す. (a)は形態 A の X=0.3m (形態 A の計測結果中,最 も中心乱れ度が低かった位置)での結果である. 中心乱れ度 は 4.35%であった. (b)は形態 B の X=1.3m での結果である. 中心乱れ度は 3.94%であった. 図 2 から,形態 B と比べ形態 A では乱れが低く抑えられている範囲内でも左下から右上 に向かって乱れが増加した.

またこの図に示すように、主流中心を通るように横軸 Y, 縦軸 Z を設定し、それぞれの軸における乱れ度の分布を図 3 と図 4 に示す.この図で示されるように、中心と同程度の乱 れ度となっている範囲が形態 A と比べ形態 B では、Y 軸方 向には約 50mm, Z 軸方向には約 75mm 拡大している. 以上の結果から,形態 A と比べ形態 B の整流効果が高い と考えられる.



Fig. 4 Z-axis turbulence intensity distribution.

4. 翼面圧力計測

4.1 実験概要

本実験では形態 A と形態 B の両条件で二次元翼の風洞 実験を行い、その結果を比較することで風洞壁の有無による 影響の調査を行った.

4.2 実験方法

形態 A では X=0.9m に, 形態 B では X=0.5m に翼弦中心が くるように翼を設置して二次元翼の風洞実験を行った.計測 対象には翼弦長 c=140mm, 翼幅 b=1000mm, 翼型 NACA0012 の矩形翼を用いた.従ってレイノルズ数は Re=9.3×10⁴ となっ た.この試験翼の翼幅方向の中央には, 翼弦長比 0 から 0.9 までの間に圧力孔が設けられており, 微差圧計を用いて翼表 面の圧力を計測した.各圧力孔につき 30 秒間で 60 個の圧力 データを取得し,その平均値をその点における翼面静圧p[Pa] とした.X=0m に設置したピトー管で主流静圧 p_s [Pa]と主流 動圧q[Pa]を計測し,以下の式で圧力係数 C_p を求めた.

$$C_p = \frac{p - p_s}{q} \tag{1}$$

4.3 実験結果と考察

図 5 と図 6 に計測結果と CFD による計算結果を示す.図 5 は迎角 α =10°,図 6 は α =15°での翼弦方向の C_p 値の分布 である. 圧力孔が設けられていないため後縁付近における 計測結果は図に示されていない.

この図で示されるように、翼腹面ではそれぞれの迎角で 形態 A と形態 B で同様の値であった. 翼背面では α =15°に おいて、形態 B の方が低い C_p 値が計測された.また、 α =10°では両形態と計算結果がおおよそ同じ分布となった が、 α =15°では形態 A とおおよそ同じ分布となった.



Fig. 5 C_p distribution in chord direction (α =10deg).



Fig. 6 C_p distribution in chord direction (α =15deg).

実験の結果で α =15°における翼背面の C_p 値に差が発生した理由は、形態 B では形態 A と比べ翼背面の流れが膨らまないことであると考えられる.これは形態 B では風洞壁の存在によって流れが膨らまないことで、翼背面の流速が大きくなっていると考えられる.これによって静圧が低下し、形態A と比較して低い C_p 値となったと考えられる.また α =15°は失速点を超えているため、計算でも正しいとは言えないが形態 A に近い分布を示している.

5. 結論

本研究では風洞壁がある場合と整流デバイスを用いた場 合について、乱れ分布と翼面圧力分布の比較を行った.風洞 壁が整流効果において優れていることが確認されたが、使用 した翼の周りの流れの計測では、迎角 α=10°については妥 当と考えられるが、迎角や翼サイズの影響の検証は不十分で あり、三次元翼の計測に適した条件は判断できない.

今後の方針として,迎角をより細かく変化させて計測結果 を比較する事により,計測可能な迎角の上限を見つけ,翼弦 長の異なる翼や CFD の計算結果とも比較を行うことが必要 である.

文献

- 有賀寛純, "風洞実験環境改善のための数値実験とその 実証",高知工科大学卒業論文,2018
- (2) 遠藤太喜, "開放型風洞の測定部乱れ度低減に向けた吸込口の改善",高知工科大学卒業論文,2018