ISSN 1349-1113 JAXA-RR-16-004

宇宙航空研究開発機構研究開発報告

JAXA Research and Development Report

標準模型6分力試験結果を用いたJAXA1.27m極超音速風洞に おけるデータバラつきに関する再評価

Deviation in Standard Model Force Measurements in JAXA 1.27m Hypersonic Wind Tunnel

藤井 啓介,津田 尚一,小山 忠勇, 高間 良樹,中川 宗敬,板橋 幸広,中村 晃祥

Keisuke Fujii, Shoichi Tsuda, Tadao Koyama, Yoshiki Takama, Muneyoshi Nakagawa, Yukihiro Itabashi, Akiyoshi Nakamura

2016年11月

宇宙航空研究開発機構

Japan Aerospace Exploration Agency

標準模型 6 分力試験結果を用いた JAXA1.27m 極超音速風洞 におけるデータバラつきに関する再評価

藤井啓介^{*1}、津田尚一^{*1}、小山忠勇^{*1}、高間良樹^{*1}、中川宗敬^{*2}、板橋幸広^{*2}、中村晃祥^{*2}

Deviation in Standard Model Force Measurements in JAXA 1.27m Hypersonic Wind Tunnel

Keisuke Fujii^{*1}, Shoichi Tsuda^{*1}, Tadao Koyama^{*1}, Yoshiki Takama^{*1}, Muneyoshi Nakagawa^{*2}, Yukihiro Itabashi^{*2}, Akiyoshi Nakamura^{*2}

Abstract

Re-examination of free stream Mach number calibration data obtained in JAXA 1.27m hypersonic wind tunnel suggests that the perfect gas assumption during nozzle expansion process results in less Mach number deviation throughout the test core region of the tunnel than the assumption of 'real gas' in equilibrium with respect to vibrational excitation which has been adopted in the facility. Vibrational relaxation time was then estimated so large that the vibrational energy excitation should effectively be frozen at a point downstream of the throat under typical operating conditions of the tunnel, which supports the validity of the perfect gas assumption in the nozzle flow estimation. Another problem posed by a series of standard model tests is unexpectedly large scatter in the monitored pitot pressure measurements between test campaigns. Analysis in the scatter of pitot pressure measurements suggests that the free stream Mach number which has been assumed constant could actually differs by the test campaign. Consequences of the above aspects to the force measurements are also evaluated by looking up results of HB2 standard model tests and of HRV capsule configuration tests conducted during a period from the year of 2002 to 2016. It suggests that scatters in force measurement could be reduced by adopting perfect gas assumption instead of the real gas equilibrium model, and also shows a possibility of further reduction in the data scatter observed between test campaigns by correcting free stream Mach number obtained only from the nozzle calibration tests by the monitoring pitot pressure measurements in each test blows.

Keywords: Hypersonic wind tunnel, deviation in Mach number, aerodynamic force measurement

概要

過去に行われた JAXA 1.27 m 極超音速風洞気流較正試験結果における Mach 数の平均値からのずれを再評 価したところ、現状のデータ処理で用いられている振動励起エネルギーに関する平衡実在気体モデルに基づい て求められる Mach 数と比べ完全気体モデルに基づいた処理の方がむしろバラつきの小さいことが判明した。そ こでこの風洞のノズル流における振動励起緩和時間を推定したところ、ノズルスロート下流のある点より振動励 起が保たれたままいわゆる凍結流となることが想定されたが、これは平衡実在気体モデルと比べ完全気体モデ ルの方が現実により近いことを支持する結果であった。また、一連の標準模型試験を実施することで提議された もう一つの課題は、複数の試験キャンペーン間におけるモニター用ピトー圧比平均値及び空力特性におけるバラ つきである。ピトー圧比計測結果の解析により、現状一定値として扱っていた一様流 Mach 数は試験キャンペー ン毎に変化している可能性が確認された。これら二つの問題が空力計測精度に及ぼす影響を評価する目的で、 2002 年から 2016 年にわたり行われた HB2 標準模型 6 分力試験及び HRV カプセル形状模型 6 分力試験結果 を用いて再評価した。その結果、まず現行の平衡実在気体モデルによる処理と比べ完全気体モデルを基にした 処理により空力係数における再現性バラつきを低減させる可能性を示すことができた。また、試験キャンペーン 間で変動していると考えられるピトー圧比を動圧推定に活用することによって試験キャンペーン間で見られていた 空力係数における再現性バラつきをさらに低減させる可能性が示された。

doi: 10.20637/JAXA-RR-16-004/0001

^{*} 平成 28 年 9 月 14 日受付(Received 14 September, 2016)

¹¹ 航空技術部門 空力技術研究ユニット(Aerodynamics Research Unit, Aeronautical Technology Directorate)

² 一般財団法人 航空宇宙技術振興財団(Japan AeroSpace Technology Foundation)

1 序

JAXA 1.27 m 極超音速風洞は、一様流 Mach 数が 約10である大型の吹出真空吸込間欠式極超音速風洞 である。そのため測定部における空気の凝結を防ぐ目 的で行われる加熱も、澱み空気温度が約 1000K 程度と なるまで行う必要がある。この程度の高温状態となると、 空気の主な構成要素である窒素分子と酸素分子のエネ ルギー分配も低温時の並進・回転に加え、振動モード への分配が無視できなくなることが知られており、そのた め現行のデータ処理においては振動励起の効果を平衡 実在気体のカーブフィットにより取り入れたデータ処理を 行ってきている。図1に摸式的に示したように、ピトーレー クを用いた気流較正試験により得られたピトー圧分布と 風洞澱み状態とから、Mach 数分布、バラつきを平衡実 在気体モデルにより求めておき、一般の試験の際には上 記 Mach 数が不変のものとして計測された澱み圧、澱み 温度とから同じく平衡実在気体モデルのもと、一様流動 圧を求める方法を採用している。この時、モニター用とし てピトー圧計測は可能であるが、現状のデータ処理では 使用していない。

この様な処理により、過去に行ったカプセル形状(HRV 模型)の6分カ試験において、データのバラつきを見る 目的で複数回の繰り返し試験を行ったところ、有次元量 の再現性は良いものの、空力係数として整理したところ バラつきが大きい事象が確認された。つまり空力係数と する際の動圧の推定が通風毎に異なっていることを意味 しており、現行のデータ処理で用いられている「平衡実 在気体モデル」ではバラつきが大きく、「完全気体モデル」 では小さくなることを意味していた(図2参照)。この結 果のみから完全気体モデルの方が現実に近いモデルで あるということはできないが、現行のデータ処理の基礎と なっている平衡実在気体モデルの妥当性を再評価する必 要性が確認された。

更にこのカプセル形状の再試験を異なる時期に実施したところ、図3に示されるように初回シリーズで得られた 再現性によるバラつき(線無しシンボル)と比べ二回目のシリーズで得られた再現性バラつき(実線)は極端に 大きなものとなり、また、それはランダムなバラつきというより2つの状態のどちらかをとるような結果となった。こ のことから現行のデータ処理では一定と仮定していたピトー圧比(po2/po)あるいは Mach 数が、通風と通風と の間で変動している可能性に関する疑念が生じた。ここで二回目のシリーズで見られた再現性におけるバラつき 自体はデータ処理全体を通して見積もられる不確かさの 範囲内であったものの、単一の試験キャンペーンで得ら



図 1. JAXA1.27m 極超音速風洞における平衡実在気体モデル に基づいた現行のデータ処理手順摸式

れる繰り返し誤差のみでは誤差の過小評価をする可能性 を示すものであり、繰り返し誤差に関する再検討をする 必要性を示している。

極超音速風洞では、これまでに HB-2 形状を利用した 標準模型試験を複数年にわたり行ってきており、この様 な試験キャンペーンをまたいだ繰り返し誤差を評価する



図 2. HRV 模型の前面軸力係数(CAF)におけるデータ再現 性結果(Po=6MPa)。(a):無次元化する動圧推定に平衡実 在気体モデルを仮定したもの、(b):動圧推定に完全気体モデ ルを仮定したもの



 図 3. HRV 模型全面軸力係数 (C_{AF})のデータ再現性比較 初回試験キャンペーン:線無シンボル、
 2回目試験キャンペーン:実線

ための有効な情報源となると考えられる。実際、過去 に実施された HB2 標準模型試験においても同様な現象 の見られることが分かってきた。例えば JAXA-RR-04-035E¹⁾ にまとめられた 2001 年度に実施された HB-2 六 分力試験では p_0 =1MPa, α =15deg における C_{AF} のバラ つきが 2σ相当で 0.011 という結果であるのに対し、そ ののち実施された複数回の HB-2 試験結果とを合わせた C_{AF}のバラつき2σ相当は0.04程度であり3倍以上の 結果となっている。気流較正試験結果と6分力計測にお いて想定される個々の precision limit とから予測される precision limit が 0.006 × 2と見積もられる¹⁾ のに対し (C_{AF}@α=15deg の p₀=6MPa)、通風実測値のバラつき では 0.012 × 2と得られている。そのため、複数の試 験キャンペーンにわたりピトー圧比(p₀₂/p₀)及び空力係 数におけるバラつきを再評価することで、極超音速風洞 の実質的な不確かさ評価のための基盤とする必要があ る。以上まとめると、

- 極超音速風洞気流較正における平衡実在気体モデル適用の妥当性を再評価する
- 通風間、試験キャンペーン間におけるピトー圧比 (p_{o2}/p_o) あるいは動圧の揺らぎ量を評価する
- ●標準模型 HB2 形状を代表とし上記の空力特性への 影響を評価する
- ことをここでの目標とする。

2 気流較正試験結果の再考

2.1 試験データ

検討に使用した気流較正データは、JAXA-RR-05-041²⁾において利用された1999年実施の「高 温側校正領域気流検定試験」(Run751-Run794)及び2000年実施の「低温側校正領域気流検定試験」 (Run1112-Run1166)を再度検証することとした。

2.2 データ処理における気体モデル

較正試験結果を再考するにあたり、これまで JAXA 極 超音速風洞気流較正において、「実在気体効果」を考慮 する目的で、AEDC VKF tunnel C において採用されて いる Boudreau³⁾ による近似式によりピトー圧から Mach 数を推定する手続きを行っている。この近似には、風洞 澱み状態が高温であるため生じる、(i) 窒素・酸素分子 の振動エネルギーの励起を考慮したことと、高圧である ために無視できなくなる(ii) 分子間ポテンシャルの効果 を考慮したものである。

しかしながら高温・高圧の状態からノズルにより急激 に膨張する流れにおいて、分子間衝突が急激に減少す るため分子のエネルギー分配に非平衡の発生することが 知られており、特にノズル流においてはその非平衡性が 急激に進行するためスロート直下であたかも凍結流とな る (Nozzle freezing)⁴⁾。実際 JAXA 極超音速風洞に おける非平衡膨張過程を下記の通り推定した。平衡状態 及び緩和に関する計算は GALCIT report FM2001.004⁵¹ に従い、ガス種 r の衝突によるガス種 s の振動緩和時間 τ_{sr} を Milikan and White⁶¹ による関係式

$$\ln A_1 \tau_{sr} p = A_2 \mu_{sr}^{1/2} \Theta_{\nu_s}^{4/3} (T^{-1/3} - A_3 \mu_{sr}^{1/4})$$

により求め、それからガス種 s の振動緩和時間 Tsを Tsr

の平均により求めた:

$$\tau_s = \frac{\sum_r N_r}{\sum_r N_r / \tau_{sr}} \quad \circ$$

ここで、 $A_1 = 9.8625 \times 10^2$ (Pa⁻¹s⁻¹)、 $A_2 = 3.67 \times 10^{-2}$ (mol^{1/2} kg^{-1/2}K⁻¹)、 $A_3 = 8.435 \times 10^{-2}$ (K^{-1/3} mol^{1/4}kg^{-1/4})) であり、 Θ_{v_s} は振動特性温度、 μ_{sr} は等価分子量 $\mu_{sr} = \frac{M_s M_r}{M_s + M_r}$ である。この緩和時間を用いて、振動エネルギー e_v は下記の方程式を解くことにより得た:

$$\frac{\partial e_v}{\partial t} = \frac{e_v^* - e_v}{\tau_{sr}}$$

またここで、e_v*は平衡振動エネルギーであり、簡単の ため計算にあたりノズル形状はスロート部で二次曲線の コニカルノズルを想定した。澱み状態として T_o=1000K, p。=1MPa 及び 10MPa のケースで、常に気体状態方程 式としてpV = nRTが成り立つものと仮定し計算したとこ ろ、振動凍結が発生しにくい最も高圧の環境下において もスロートから 100mm 程度下流において凍結を始める ことが予測された(図4)。この様な状況では、ノズルに よる体積膨張で並進・回転エネルギーが低い値となって も N₂, O₂の振動エネルギー(それぞれマ、△印)は高 い値のままほぼ一定値をとっており、振動エネルギーか ら並進・回転エネルギーへの供給が行われず、結果的 に完全気体のエネルギー配分に近くなるものと予測され る。そのため、上述(i)の効果を「平衡」として取り入 れてしまうことにより現実と異なるモデルを扱っていること となる。一方では(ii)の効果は完全気体では評価でき ないため、理想的には(i)の効果は考慮せず、(ii)の 効果のみを取り入れたモデルの再構築が望ましいと考え られる。しかしここでは時間的制約等により、まずこれま での平衡実在気体モデルと、完全気体モデルの2通り のみで評価するにとどめることとする。



図 4. ノズル膨張流中における振動エネルギーの変化(点線は 平衡の場合の振動エネルギーを示す)

2.3 較正試験結果再考

気流較正試験において RR-05-041 で定めた気流コア (x=100mm~900mm, ϕ 600mm) で得られたピトー圧比 (= p_{o2}/p_{o}) すべての計測点で局所 Mach 数を求めその 平均及び分散を図 5 及び表 1 に示す。図中、1999 年 実施の「高温側校正領域気流検定試験」を青色シンボ ルで、2000 年実施の「低温側校正領域気流検定試験」 を緑色シンボルで示している。ここで高温側校正試験で の澱み温度範囲は 1020K~1120K、低温側校正試験で は 900K~1020K である。また、図 5 中の水平の破線は 完全気体における Mach 数一定としたときの± 2 σ 相当、 赤色または水色の破線は平衡実在気体における Mach 数一定とした時の± 2 σ 相当をあらわす。

平衡実在気体効果の特徴である澱み点温度への依存 性は、実験結果からは確認できず、その結果バラつき(標 準偏差)も完全気体を仮定して求めた場合よりもいずれ のケースでもやや大きな値となっている。更に高温側の 気流較正結果と低温側の結果では、完全気体を仮定し た場合の Mach 数において大きな差異がなく、同一の Mach 数として両試験結果を合わせた平均・標準偏差 で評価できる。表1に「完全気体」「総合」の欄に示さ れる Mach 数は、高温領域・低温領域に分けて評価さ れた Mach 数と比べほぼ同程度の偏差に収まることが分 かった。これは平衡実在気体効果を仮定した場合低温 側と高温側とで平均の Mach 数が大きく異なるため、領 域に分けて評価せざるを得なかったことと対比できる。

これらの2回の気流較正結果からは、平衡実在気体 モデルを用いた Mach 数推定よりも、完全気体モデルを もとにした Mach 数推定の方が結果にばらつきが少なく、 また推定された Mach 数における澱み点温度依存性の 低いことが分かった。

Po, MPa	平衡実	在気体	完全気体				
	副	低温	低温高温		総合		
1		9.45(0.14%)		9.52(0.12%)	(9.52(0.12%))		
2.5	9.52(0.15%)	9.59(0.21%)	9.63(0.12%)	9.67(0.15%)	9.65(0.23%)		
4	9.59(0.13%)	9.65(0.22%)	9.70(0.10%)	9.72(0.15%)	9.71(0.18%)		
6	9.65(0.15%)	9.69(0.21%)	9.75(0.11%)	9.76(0.17%)	9.76(0.16%)		





図中青色シンボルは 1999 年実施高温側試験結果、緑色シンボルは 2000 年実施低温側結果を示す。

3 過去の HWT2 風試ピトー圧計測結果まとめ

3.1 モニター用気流較正試験結果

通風と通風、あるいは試験キャンペーン間でピトー圧 のバラつきがあることが分かってきたため 2012 年の標 準模型試験以降、図 6 のようにモニター用ピトー圧計測 を行うこととしてきた。ピトー圧計測位置は、ノズル出口 面より x=900mm、床面より 1271mm 位置((x,y,z) ~ (900mm, 186mm, 71mm))としており、模型投入によ り気流が乱される前までの間のデータを参考値として取 得するものである。そこで、気流較正試験データのうち、 x=900mm 断面のみのデータを抽出し、バラつきの評価 を行ったものを図 7、表 2 に示す。

x=900mm 断面内で推定された Mach 数平均値は風洞 コア内平均値と比べほぼ同程度となったが、カッコ内に示 される標準偏差は最大で較正試験全体で得られた標準偏 差(表1)の約半分程度となる結果であった。x=900mm の結果の試験機会の少なさを考えると、ここで得られた標準偏差は主に空間的なバラつきによるものであり、較正 試験全体で得られた標準偏差がこの断面での標準偏差よ り大きいことは、通風毎のバラつきが空間的バラつきと同 程度に大きいことを意味していると考えられる。



図 6. HB2 標準模型試験におけるピトー圧モニタ計測

表 2. x=900mm 断面内平均 Mach 数及び標準偏差(カッコ内)							
Po, MPa	平衡実	在気体		完全気体			
	高温	低温	高温	低温	総合		
1		9.45(0.10%)		9.53(0.09%)			
2.5		9.58(0.12%)		9.67(0.07%)			
4	9.57(0.07%)	9.64(0.09%)	9.68(0.07%)	9.72(0.08%)	9.71(0.16%)		
6		9.69(0.08%)		9.75(0.09%)			



図中青色シンボルは1999年実施高温側試験結果、緑色シンボルは2000年実施低温側結果を示す。

This document is provided by JAXA.

3.2 標準模型試験等におけるピトー圧モニタ計測

図 6 から分かるようにピトー圧モニタ計測位置は、模型の影響を大きく受ける位置であるため、模型投入以前の値で評価する必要がある。代表的なピトー圧モニタ計測時間履歴は図 8 の様に、通風開始から 8 秒程度でほぼ安定しているため模型投入時期を t=8 秒とすることが多い。そのためここでは特に断らない限りピトー圧モニタ計測は t=7s から t=8s までの平均値を用いて整理することとする。

ここで再整理する過去に実施された HB2 標準模型試 験、及び HRV カプセル模型試験の一覧を表 3 に示す。 同表中、試験番号 HWT01-11 (S00) 及び HWT04-03 (S01) 試験では、モニター用ピトー圧計測位置に関して 記録が残っていないため、必ずしも気流コア内に位置し ているかの確認が取れていない。

各試験で得られたモニタピトー圧と風洞澱み圧との比 を風洞澱み温度に対して整理したものを図9に示す。併 せて気流較正から求められた Mach 数の気流におけるピ トー圧比を、実線(完全気体関係)、破線(平衡実在気体) で示す。またそれぞれの標準偏差を平均値との比にした ものを表4に示す。図中 HB2 試験における計測を▼、 HRV 試験時における計測を●で示す。図中実線は気 流較正時結果を基に完全気体モデルで求めた等 Mach 数、破線は平衡実在気体モデルでの等 Mach 数におけ るピトー圧比である。これらにより、特に p_o=1MPa 及び 6MPaの条件においては、複数回の試験キャンペーンに わたり取得したピトー圧比は、気流較正試験で得られた バラつき以上に大きく変動していることが分かる。また、 p。=2.5MPa や 4.0MPa のケースでは標準偏差が気流較 正試験時と比べ同程度となっているが、いずれの澱み圧 条件においても平均値が 2%~3% 程度高い値となってお り、気流較正時におけるバラつきの範囲を大きく超えて いることが分かった。

また、気流較正試験結果ではピトー圧比に総温度 依存性のない結果となっていたにもかかわらず、特に p。=1MPaのケースにおいてはピトー圧比の分布があた かも総温度依存性のあるようにも見える。このことに関し ては4.1に示す通りHWT15-53(S07)試験において総 温度依存性確認を別途実施している。

3.3 試験キャンペーン毎のピトー圧バラつき

ー様流 Mach 数が同一であれば本来各試験キャン ペーンでピトー圧比計測値は同一の分布をとるはずで あるが、実際には大きく異なっているように見受けられ る。この評価のために Student の t- テスト⁷⁾をピトー圧 比 (p_{o2}/p_{o}) に対し行ってみることとした。これは同一の 分散でありながら平均値が異なる 2 つの分布において、 その平均値の差が有意であるかを評価するためのもので ある。二つの分布 A,B 間の Student の t 値は、"pooled variance" s_{D} を用いて、以下の通り定義される:

$$t \equiv \frac{\overline{x_A} - \overline{x_B}}{s_D}$$

ここで、

$$s_D \equiv \sqrt{\frac{\sum_{i \in A} (x_i - \overline{x_A})^2 + \sum_{i \in B} (x_i - \overline{x_B})^2}{N_A + N_B - 2}} \left(\frac{1}{N_A} + \frac{1}{N_B}\right)}$$

この二つの平均値の差が、単一の分布からのサンプリ ングで発生する確率としての significance は、1 - A(t|v)と表され、A(t|v)は、

$$A(t|\nu) = \frac{1}{\nu^{1/2} B\left(\frac{1}{2}, \frac{\nu}{2}\right)} \int_{-t}^{t} \left(1 + \frac{x^2}{\nu}\right)^{\frac{\nu+1}{2}} dx$$

ここで、B はベータ関数である。そこでこの様にあら わされる significance を各試験キャンペーン間で評価し た。表 3 で略記されているように S00~S11 の表記で試 験キャンペーン間の結果を表 5-1~5-4 に示す。ただし p。=4MPa 以外のケースではサンプル数が 4 以上のもの のみを載せている。

各試験キャンペーンに限った標準偏差は、表4に示 される過去データ全体から求まる標準偏差と比べ小さい 傾向がはっきり見られ、単一の試験キャンペーンからの み得られるバラつき評価では過小評価する可能性がある ことが分かる。次に significance に関しては p₀=1MPa における S00/S07 間で 0.17、 p₀=2.5MPa における S07/S08 間で 0.15、 p₀=6MPa における S01/S07 間 で 0.35 の結果の他は N ≥ 4 の試験キャンペーン間での significance はいずれも極めて小さく、同一の分布を持 つ測定結果とはいいがたいことが分かる。このことから、 試験キャンペーン毎に極超音速風洞気流は異なるピトー 圧比を有していたとすることが妥当と考えられる。



表 3. 再整理された HB2 標準模型試験、HRV カプセル模型試験ケース

	Run	Po. Mpa	To. degC	試験期間	試験		Run	Po, Mpa	To, degC	試験期間	試験
	1461	40	762		B-1-0-0		2743	2.5	681	P. 1.0 (7 (1))	1- V.D.C
	1462	2.5	715				2744	2.5	602		
	1402	2.5	713				2744	Z.J	720		
	1403	2.0	122				2740	5.9	739		
	1465	1.0	680				2/46	1.0	644	_	
	1466	4.0	/65				2/4/	3.9	/19		
	1467	2.5	742				2748	5.9	783		
	1468	1.0	681				2749	2.5	704		
	1470	1.0	661				2750	1.0	652		
	1471	1.0	658				2751	1.0	678		
500	1473	1.0	665	2002 1 11 - 1 25			2752	3.9	775		
300	1475	6.1	791	2002.1.11 1.25			2753	3.9	727		
	1477	6.1	766				2754	3.9	751		
	1478	6.1	765				2755	2.5	742		
	1480	2.5	724				2756	1.0	636		
	1481	1.0	683				2757	5.9	721		
	1482	4.0	745				2758	5.9	754		
	1483	1.0	670				2759	1.0	677		
	1486	6.1	794				2760	3.9	742		
	1487	6.1	797			S07	2761	2.5	689	2016.1.18-2.12	HWT15-53 (HB2)
	1488	6.1	792				2762	3.9	697		
	1786	1.0	648				2762	2.4	710		
	1787	6.0	624				2764	3.0	764		
	1700	6.0	601				2765	2.0	704		
	1709	6.0	760				2703	3.9	7/0		
	1790	0.0	702				2700	2.5	741		
	1700	0.0	740				2707	5.9	730		
	1792	0.0	730		HWT04-03(HB2)		2700	5.9	729		
	1793	4.0	789				2/09	1.0	004		
CO1	1794	2.0	700	2004.6.23-7.9			2770	3.9	790		
301	1795	0.0	/00				2//1	2.4	740		
	1790	1.0	800				2//2	5.9	705		
	1/9/	4.0	707				2773	3.9	726		
	1/98	6.0	/00				2//4	3.9	/63		
	1/99	1.0	654				2775	1.0	687		
	1800	2.5	/14				2//6	3.9	/14		
	1801	1.0	654	-			2///	3.9	/54		
	1802	1.0	656				2//8	3.9	708		
	1803	1.0	643				2336	5.9	/45		
	2426	1.0	638				2337	1.0	615		HWT12-01 (HRV)
	2427	6.0	/38		HWT12-103 (HB2) HWT13-101 (HB2)		2338	2.4	694		
S02	2428	2.4	692	2012.9.3- 9.7			2339	5.9	/04		
	2429	6.0	729				2340	5.9	753		
	2430	2.4	692				2341	5.9	746		
	2431	1.0	638				2342	2.4	683		
	2530	4.0	/12			S08	2343	2.4	6/4	2012.4.16 - 4.25	
	2531	1.0	646				2344	5.8	763		
S03	2532	5.9	736	2013.9.5 - 9.11			2345	2.4	710		
	2533	2.4	689				2346	5.8	725		
	2534	1.0	643				2347	2.4	670		
	2553	5.9	752				2348	5.8	740		
	2554	3.9	730				2349	2.4	696		
	2555	2.4	676				2350	5.8	730		
	2556	5.9	729				2470	4.0	735		
S04	2557	2.4	703	2013.11.6 - 11.15	HWT13-102 (HB2)		2471	4.0	709		
	2558	1.0	610				2472	1.0	642		
	2559	1.0	609			S09	2473	5.9	744	2012.10.16 - 11.1	HW112-05 (HRV)
	2560	5.9	753				2474	5.9	743		
	2561	3.9	710				2487	2.4	677		
\vdash	2562	2.4	677				2488	1.0	640		
	2597	2.4	664				2604	1.0	595		
S05	2598	5.9	704	2014.11.17 - 11.21	HWT14-52 (HB2)		2605	2.4	670		
	2599	1.0	583				2606	2.4	670		
\vdash	2600	3.9	696				2607	2.4	665		
	2669	2.4	702				2608	1.0	605		
	2670	2.4	688			S10	2609	2.4	660	2014.11.25 - 12.4	
506	2671	1.0	642	2015.8.31 - 9.4	HWT15-51 (HB2)		2610	2.4	670		
	2672	5.9	744	2010.0.01 0.4			2611	1.0	592		HWT14-02 (HRV)
	2673	1.0	624				2612	1.0	605		
	2674	5.9	727				2613	2.4	683		
							2614	2.4	655		
							2616	1.0	593		
						2617	2.4	682			
						S11	2618	2.4	669	2015.2.10 - 2.13	
							2619	1.0	602		
							2620	2.4	648		



図 9. ピトー圧比計測結果 モニター用ピトー圧計測として表 3 における S02~S11 までを集計したもの。

表 4. ピトー圧比 (p _{o2} /p _o) 及び標準偏差
モニター用ピトー圧計測は表3におけるS02~S11までを集計したもの。

Po,		気流較正試験(気流⊐	ア内)	モニター用ピトー圧計測
MPa	高温側試験	低温側試験	高温·低温 合算	
1	-	0.00382 (0.57%)	0.00382 (0.57%)	0.00392 (1.15%)
2.5	0.00364 (0.58%)	0.00357 (0.69%)	0.00359 (1.09%)	0.00370 (0.72%)
4	0.00352 (0.46%)	0.00347 (0.69%)	0.00350 (0.86%)	0.00358 (0.75%)
6	0.00343 (0.53%)	0.00341 (0.79%)	0.00341 (0.75%)	0.00351 (1.29%)

表 5-1. モニター用ピトー圧比 t-test 結果 (p_o=1MPa)

				S00	S01	S07	S10
Mean Val.	$\sigma/\text{Mean},\%$		Ν	7	6	7	4
3.86E-03	0.32	S00	7	1.00	0.00	0.17	0.00
3.96E-03	0.57	S01	6	0.00	1.00	0.00	0.05
3.87E-03	0.35	S07	7	0.17	0.00	1.00	0.00
3.99E-03	0.26	S10	4	0.00	0.05	0.00	1.00

				S00	S07	S08	S10
Mean Val.	$\sigma/\text{Mean},~\%$		Ν	4	8	6	7
3.62E-03	0.32	S00	4	1.00	0.00	0.00	0.00
3.69E-03	0.37	S07	8	0.00	1.00	0.15	0.00
3.67E-03	0.48	S08	6	0.00	0.15	1.00	0.00
3.72E-03	0.45	S10	7	0.00	0.00	0.00	1.00

表 5-2. モニター用ピトー圧比 t-test 結果 (p_o=2.5MPa)

表 5-3. モニター用ピトー圧比 t-test 結果(p_o=4MPa) S07 以外はサンプル数5以下であるものの参考値として載せている。

				S00	S01	S04	S07	S09
Mean Val.	$\sigma/Mean$, %		Ν	3	2	2	15	2
3.51E-03	0.43	S00	3	1.00	0.10	0.12	0.00	0.29
3.59E-03	1.04	S01	2	0.10	1.00	0.44	0.87	0.28
3.55E-03	0.31	S04	2	0.12	0.44	1.00	0.00	0.26
3.58E-03	0.32	S07	15	0.00	0.87	0.00	1.00	0.00
3.53E-03	0.05	S09	2	0.29	0.28	0.26	0.00	1.00

表 5-4. モニター用ピトー圧比 t-test 結果 (p_o=6MPa)

				S00	S01	S07	S08
Mean Val.	σ /Mean, %		Ν	6	7	6	8
3.42E-03	0.30	S00	6	1.00	0.00	0.00	0.00
3.54E-03	1.16	S01	7	0.00	1.00	0.35	0.00
3.52E-03	0.57	S07	6	0.00	0.35	1.00	0.00
3.47E-03	0.38	S08	8	0.00	0.00	0.00	1.00

4 HB2 六分力試験再評価

4.1 HWT15-53 試験

以上の様に試験キャンペーン毎に気流の異なる可能 性が確認されたことから、小規模の試験キャンペーンを 多数行うのと並行して、まとまった試験数を行う比較的 大規模のキャンペーンを定期的に行う必要性が考えられ た。そこで、2016.1.18~2.12の期間でHB2標準模型 (図 10)を用い、計 36 試験の六分力試験をHWT2 に おいて実施した(表 3, S07 試験)。

ここで、3.1 において指摘された様に様々な試験で得られたピトー圧比に総温度依存性があるように見られたことについて、この単一の試験キャンペーンである HWT15-53 試験において総温度依存性がみられるかの確認を行うこととし、この試験キャンペーンにおいて極力総温度の異なる通風となるよう試験ケースを設定した。この試験に





おいて t=7~8 秒間で確認されたピトー圧を、澱み圧との 比の形式で図 11 に示す。特に今回の HWT15-53 に注 目すると総温度依存性は見られないことが分かる。

次に空力特性計測におけるバラつきの評価をするに あたり、まずは気流較正試験で得られた気流コア内での 平均 Mach 数 $\overline{M_{cal}}$ と、通風時に計測される澱み点圧力 p。、温度 T。とから平均的な動圧を求め、それによる無 次元化を行うことで空力係数として整理した。よって、例 えば平衡実在気体モデルによる垂直力係数、完全気体 モデルによる垂直力係数は下記の様にあらわされる:

$$C_{N eq} = \frac{F_N}{q_{eq}(M_{cal eq}, p_o, T_o)S_{ref}} \qquad (eq.1)$$
$$C_{N pf} = \frac{F_N}{q_{pf}(\overline{M_{cal pf}, p_o})S_{ref}} \qquad (eq.2)$$

ここで、*M_{cal eq}、M_{cal pf}*はそれぞれ平衡実在気体モ デル、完全気体モデルを用いて気流較正試験におけるピ トー圧比分布より求めた平均一様流 Mach 数としている。

この試験キャンペーンで得られた p_o=6MPa における 前面軸力係数 C_{AF} を、平衡実在気体を仮定し気流較正 試験結果から得られた一様流 Mach 数及び気流澱み圧、 澱み温度からもとめ、図 12 (a) に示す。一方で、完 全気体を仮定し、Mach 数、澱み圧から求めた前面軸力 係数を図 12 (b) に示す。両者の比較から、平衡実在 気体を仮定した結果 (a) より完全気体を仮定した結果 (b) の方がバラつきが小さくなっていることが分かる。一 方で、平衡仮定による C_{AF}@α=0deg の総温度依存性を



示す図 13 に見られるように、平衡仮定で求められた空 カ係数バラつきには、気流澱み温度と相関のあることが 分かったため、平衡仮定では動圧推定における総温度 の効果を現実より強く評価してしまっていることにより、こ の大きなバラつきが生じているものと考えられる。このこ とは、気流較正試験においてピトー圧比に総温度効果が 見られなかったこと、また振動エネルギーのノズル流に おける凍結予測とも整合する。平衡流を仮定した処理と、 完全気体を仮定した処理とで見られたバラつきの違いに



図 12. 単一 HB2 模型試験キャンペーン中における空力係数 C_{AF}の試験毎のバラつき



C_{AF}@α=0deg の総温度依存性(HB2 模型)

関して、各澱み圧条件において前面軸力係数、垂直力 係数いずれにも同様の傾向がみられており(図14)、現 在行われている平衡実在気体モデルによる Mach 数一 定の仮定と比べると、完全気体モデルによる Mach 数一 定の仮定がより現実に近い状況であると推測される。

4.2 過去における標準模型試験データ再評価

単一の試験キャンペーン内で得られる空力係数におけ るバラつきと、複数の試験キャンペーンにまたがって得ら れるバラつきとの比較のため、完全気体を仮定し求めた Mach 数から推定した動圧を用いて導出した前面軸力係 数及び垂直力係数を図 15 に示す。破線は考えている全 試験キャンペーンを通して求めた標準偏差を、実線は試 験数5回以上であるHWT01-11, HWT04-03, HWT15-53の3試験キャンペーン毎に求めた標準偏差を表す。 例えば図(c)に示される P₀=1MPa の C_Nにおけるバラ つきに関して、同図中に示されていない試験キャンペー ンで得られたデータも含め得られた標準偏差(破線)は 単独の試験キャンペーンで得られる標準偏差と比べ極め て大きくなり得ることが分かり、各試験キャンペーンにお ける分布が異なっていることを示している。一部例外が あるものの、他のケースを見ても試験キャンペーン毎で 得られるバラつきと比べ、全試験キャンペーンを通して求 められるバラつきが極めて大きいことが分かる。このこと から単一の試験キャンペーンで得られるバラつきの評価 だけでは過小評価となる可能性があると言える。



図 14. 単一の HB2 模型記録キャンペーン中に存られた空力除 数標準偏差における平衡実在気体モデル(実線)と完全気体 モデル(破線)の差

4.1 の通り単一の試験キャンペーンにおいては、一様 流動圧の推定を平衡実在気体から完全気体の仮定とす ることでバラつきを低減させることができたが、同様の比 較を複数の試験キャンペーンに亘り行うと、図 16 に示さ れるように必ずしも完全気体の仮定の方が少ないバラつ きとはならないことが分かる。この傾向における差異につ いての原因の特定はできていないが、動圧変動への気 流総温度 T_oの寄与にくらべ、試験キャンペーン毎に(原 因不明であるものの)発生するピトー圧比 po2/po におけ る変動による効果がより支配的となっていることを意味し ているものと考えられる。 これまでの空力係数導出処理では eq.1 又は eq.2 の 様に、過去に実施された気流較正試験結果で得られた ピトー圧比分布から求めた一様流(平均) Mach 数が 常に一定であるという仮定のもとで行われていた。しか し校正試験で得られたピトー圧比の空間分布におけるバ うつきと比べ、ピトー圧比における通風毎のバラつきの 大きいことが確認されたため、一様流 Mach 数が通風毎 あるいは試験キャンペーン毎に異なったものとなっている と考える必要がある。ここで、4.1 で見られたように平衡 実在気体モデルより完全気体モデルの方がより現実に 近いと考えられることから、完全気体モデルに限定して



図 15. HB2 模型試験キャンペーン(S00: 青線, S01: 緑線, S07: 赤線) 毎の完全気体モデルを基にした空力係数における標準偏差



考えるとする。ここで、気流較正試験において気流コア 部全体の平均 Mach 数(表 1)とモニター用ピトー計測 断面(x=900mm)内における平均 Mach 数(表 2)と を比較すると、差異は最大でも0.01~0.02と差異が 小さいため、モニター用ピトー圧計測位置での Mach 数 をコア内平均 Mach 数と近似できるものと考えた。そ のように近似される試験毎の一様流 Mach 数と澱み圧 とから動圧 qを推定し、それと較正試験結果を基に求 めている平均的(完全気体)一様流動圧 q₀との比に よって各通風における空力係数を再整理することとした。 図 17 は迎角 α =0deg の前面軸力係数(動圧 q₀ を仮 定)を p_o=1MPa, 2.5MPa, 4MPa, 6MPa のケース毎に 動圧比 q/q₀ に対しプロットしたものである。これにより、 特に圧力計測精度の影響のもっとも小さいと考えられる p_o=6 MPa のケースにおいて C_{AF}@ α =0deg と q/q₀ との 強い相関を見ることができ、モニター用ピトー圧計測結果 による Mach 数補正を行うことにより空力係数バラつきを 低減させることの可能性を示している。同様の傾向は垂



気流較正試験の平均 Mach 数により導出(破線)と、モニター用ピトー圧比からの通風毎の Mach 数を用いて導出(実線)

直力係数でも見られる。そこで、最も直接的な補正として、 計測されたモニター用ピトー圧比で求まる通風毎の Mach 数を用いて導出した空力係数から標準偏差を求め(実 線)、気流較正試験の平均 Mach 数により導出した空力 係数の標準偏差(点線)とを迎角ワイズに比較したもの を図 18 に表す。これによれば p₀=2.5MPa, 4MPa の条 件では大きな差異は見られないものの、特に p₀=6MPa におけるバラつきの大部分がモニター用ピトー圧による補 正により低減されることが分かった。澱み圧によって、こ の補正の空力係数標準偏差への影響が異なる原因につ いては不明だが、ピトー圧計測精度および実際に発生す るキャンペーン毎のピトー圧変動の大きさの違いが影響 することも考えられるので、今後さらに調査する必要があ る。

5 HRV カプセル六分力試験再評価

5.1 HRV カプセル試験結果

HB2標準模型以外の形状でありながら単一の形状で の試験回数の比較的多い HRV 形状での 6 分力試験は 表 3 中 S08 ~ S10 の通りである。これは図 19 に示さ れるカプセル形状の模型であり、HB2 と比べ空力特性が 大きく異なるため HB2 形状で見られた傾向が他の形状 においても見ることができるかを確認する目的に適合す ると考えた。 本形状試験では試験キャンペーン毎に異なる条件での試験を主体としていたためキャンペーン間の比較が困難であったため、まずは HWT12-01 試験キャンペーン(S08)において、平衡実在気体と完全気体を仮定した場合との空力係数の比較を行った(図20)。図から、HB2標準模型試験のケースと同様に平衡実在気体による動圧推定では総温度の効果を取り込みすぎることでバラつきが大きくなっていることが分かる。





更に試験間のバラつきを標準偏差で評価すると、 図 21 に示される通りHB2 試験結果と同様に特に $p_o=6MPa$ のケースにおいて、前面軸力係数 C_{AF} 、垂直 力係数 C_N ともに平衡実在気体モデルより完全気体モデ ルにより、バラつきが小さくなっていることが分かる。

モニター用ピトー圧比計測値を用いた動圧の補正に関 しては、ピトー圧計測と共に実施した試験数が十分にあ るものが少ないため、この模型における評価が難しかっ た。今後この HRV カプセル模型を用いた力試験の際に 定まった位置でのモニター用ピトー圧計測も併せて実施 することで動圧補正に関する有効性確認のためのデータ 取得を実施していく必要がある。



 (b) 垂直カ係数(C_N) 標準偏差
 図 21. HRV カプセル模型の空カ係数標準偏差における平 衡実在気体モデルと完全気体モデルとの差異

 α . deg

10 15 20 25

30

35 40

6 まとめ

過去に実施された気流較正試験、HB2標準模型試験、 HRV カプセル模型試験で得られたピトー圧、空力係数に 関する結果を再整理することで、以下のことを確認した:

- 振動エネルギーのノズル膨張流中の緩和時間を推定 することで、JAXA1.27m 極超音速風洞におけるノズ ル流は振動エネルギーとしてはほぼ凍結流に近いこと を確認した。そのため、現在取り入れられている平衡 実在気体モデルによる気流較正結果処理よりもむしろ 完全気体モデルによる処理の方が現実に近いモデル となっている可能性を確認した。
- 気流較正試験により得られたピトー圧比データからは、
 平衡実在気体効果の特徴である澱み点温度への依存

性は確認できず、また完全気体モデルによる Mach 数 の標準偏差は、平衡実在気体モデルによる標準偏差 と比べ小さい上、平衡実在気体モデルでは低温側領 域と高温側領域とで分けた評価をせざるを得なかった ところ、完全気体モデルでは低温側・高温側試験結 果も同一の Mach 数として評価できることが分かった。

- 気流較正試験結果からは、気流コア内の平均 Mach 数と、モニター用ピトー圧計測断面(x=900mm)に おける平均 Mach 数とはほぼ同程度であった。
- 2001年度から2016年度にかけて行われたHB2標準模型試験、HRVカプセル模型試験において取得されたモニター用ピトー圧比におけるバラつきを評価したところ、当初想定されていた気流較正試験結果におけるバラつきを上回る範囲で変動していることが分かり、さらにその平均値も気流較正試験で得られたバラつきを越えて異なっていることが分かった。
- 試験キャンペーン毎で得られたモニター用ピトー圧比 分布に関して、Studentのt-テストを行ったところ、極 めて低い significanceとなる結果であり、ピトー圧比 計測結果は、同一の分布を持つものとはいいがたく、 試験キャンペーン毎にピトー圧比が変動していることが 推測された。
- モニター用ピトー圧比には、単一の試験キャンペーン (HWT15-53)において気流総温度依存性は確認され なかった。
- HB2 標準模型を用いた力計測試験において、平衡実 在気体モデルに基づいて導出した動圧を用い得られ た空力特性における試験間バラつき(標準偏差)は、 完全気体モデルに基づいて得られたバラつきと比べ大 きい上、気流総温度との相関がみられ、平衡実在気 体モデルでは動圧推定における総温度の効果を現実 より強く評価してしまっているものと考えられる。
- 複数の HB2 試験キャンペーンに亘る評価においては、
 平衡実在気体モデルに基づいた処理と、完全気体モデルに基づいた処理とで、バラつき(標準偏差)の観点では大きな効果は見られず、動圧変動に及ぼす総温度の効果(平衡実在気体モデルの場合)以上に、
 試験キャンペーン毎に発生するピトー圧比変動がより支配的となっていると考えられる。
- 測定されたモニター用ピトー圧比から得られる一様流 Mach数・動圧で補正をかけることにより、複数の HB2試験キャンペーンに亘った空力係数標準偏差が 低減することを確認した。
- HB2標準模型形状と異なる HRV カプセル形状の模型 周りの空力係数の通風毎のバラつきにおける平衡実 在気体モデルと完全気体モデルの影響を確認すること ができ、HB2標準模型と同様に完全気体モデルでは より標準偏差が小さくなる結果が得られた。

参考文献

 Kuchi-ishi,S., Watanabe,S., Nagai,S., Tsuda,S., Koyama,T., Hirabayashi,N., Sekine,H. and Hozumi,K. "Comparative force/heat flux measurements between JAXA hypersonic test facilities using standard model HB-2 (Part 1: 1.27m hypersonic wind tunnel results)," JAXA-RR-04-035E, Mar.2005

- 小山忠勇、永井伸治、津田尚一、平林則明、関根 英夫、穂積弘一、渡利實 "1.27m 極超音速風洞マッ ハ数校正試験" JAXA-RR-05-041 2006 年 2 月
- Boudreau, A.H., "Performance and operational characteristics of AEDC/VKF tunnels A, B and C," AEDC-TR-80-48, 1981
- Vincenti,W.G. and Kruger,C.H., "Introduction to physical gas dynamics," Krieger publishing co., 1965
- Fujii,K. and Hornung,H.G. "A procedure to estimate the absorption rate of sound propagating through high temperature gas," California Institute of Technology GALCIT report FM 2001.004, Aug.2001
- Millikan,R.C. and White,D.R., "Systematics of vibrational relaxation," The journal of chemical physics, 39(12) pp.3209-3213, 1963
- Press,W.H., Teukolsky,S.A., Vetterling,W.T. and Flannery,B.P., "Numerical Recipes in C," 2nd ed. 1992, Cambridge Univ.Press

宇宙航空研究開発機構研究開発報告 JAXA-RR-16-004 JAXA Research and Development Report

標準模型6分力試験結果を用いたJAXA1.27m極超音速風洞におけるデータバラつきに関する再評価 Deviation in Standard Model Force Measurements in JAXA 1.27m Hypersonic Wind Tunnel

発		行	国立研究開発法人 宇宙航空研究開発機構(JAXA)
			〒182-8522 東京都調布市深大寺東町7-44-1
			URL: http://www.jaxa.jp/
発	行	日	平成28年11月7日
電 子	出版制	作	松枝印刷株式会社
©201	6 JAXA		
※本書	うじん ひんしょう こうしょう こうしょう こうしょう しんしょう いんしょう しんしょう しんしょ しんしょ	たは全部	阝を無断複写・転載・電子媒体等に加工することを禁じます。
Unauth	orized copyir	ng, replica	ation and storage degital media of the contents of this publication, text and images are strictly
prohibit	ed. All Rights	s Reserve	d.

