NAL TM-774

ISSN 1347-460X UDC 533. 6. 697. 2 629. 7. 015. 3
<sup>独立行政法人</sup> 航空宇宙技術研究所資料 TECHNICAL MEMORANDUM OF NATIONAL AEROSPACE LABORATORY
TM-774
小型超音速実験機(ジェット実験機)第2次形状インテーク の空力設計と単体空力特性取得風洞試験
村上 哲・渡辺 安・藤原 仁志
2003年6月
独立行政法人 航空宇宙技術研究所 NATIONAL AEROSPACE LABORATORY OF JAPAN

航空宇宙技術研究所資料

TM-774

This document is provided by JAXA.

# 小型超音速実験機(ジェット実験機)第2次形状インテーク の空力設計と単体空力特性取得風洞試験\*

村上 哲\*1 渡辺 安\*1 藤原 仁志\*1

# Aerodynamic Design and Wind Tunnel Tests of 2nd Configuration Air-Intake for Jet-Powered Supersonic Experimental Airplane

Akira MURAKAMI<sup>\*1</sup>, Yasushi WATANABE<sup>\*1</sup> and Hitoshi FUJIWARA<sup>\*1</sup>

# **Summary**

The Jet-Powered Supersonic Experimental Airplane (NEXST-2) being developed by the National Aerospace Laboratory (NAL) will have a high-speed propulsion system with two-dimensional external compression air-intake with variable ramps. This report describes the aerodynamic design of the NEXST-2 2nd configuration air-intake (C 313 air-intake) and its wind tunnel test results. The C 313 air-intake was designed at a Mach number of 2.0, using both a 1 D empirical estimation method and 3 D CFD analysis. The main objective of the wind tunnel tests was to obtain the aerodynamic characteristics required to estimate the performance of the propulsion system, and develop the air-intake control system. The wind tunnel tests were performed in Mach numbers ranging from 0.6 to 2.1 at the 2 m  $\times$  2 m Transonic Wind Tunnel and 1 m  $\times$  1 m Supersonic Wind Tunnel at NAL. The wind tunnel model is a 19.2% scale isolated C 313 air-intake model. The aerodynamic characteristics obtained in the wind tunnel tests are in reasonable agreement with those predicted by the CFD analysis used for the aerodynamic design, so aerodynamic performance such as pressure recovery and distortion at the engine face met the design target. At higher Mach numbers (Mo > 1.8) however, "buzz" initiated by "Ferri-instability" was observed at a relatively high mass flow ratio in subcritical conditions. Consequently the stable margin in subcritical operations was smaller at higher Mach numbers. The test results also indicated that the state of air-intake flow could be appropriately correlated with the pressure ratio in the bleed plenum chamber to the freestream total pressure, used for the air-intake control. Side-wash upstream of the air-intake did not affect the aerodynamic performance at side-wash angles of less than 4 degrees.

Keywords: supersonic air-intake, aerodynamic design, wind tunnel test



航空宇宙技術研究所が開発を進めているジェットエンジンを搭載した小型超音速実験機(ジェット実験機) には、マッハ2までの飛行速度で作動する2次元外部圧縮型可変形状超音速インテークを搭載する予定とし ている.ジェット実験機の推進システム性能予測及びインテーク可変制御開発に必要なインテーク空力特性 を取得するために、ジェット実験機第2次形状超音速インテーク(C313形状)の19.2%縮尺模型を用いた

<sup>\*</sup> 平成 15 年 5 月 9 日受付 (received 9 May 2003)

<sup>\*1</sup>次世代超音速機プロジェクトセンター (Next Generation Supersonic Transport Project Center)

単体空力特性取得試験を航空宇宙技術研究所の遷音速風洞及び超音速風洞においてマッハ0.6~2.1の範囲で 実施した.ジェット実験機の推進システム性能予測及びインテーク可変制御開発に必要なインテーク空力特 性データを取得するとともに,風洞試験で得られた空力特性がCFD解析により事前に予測した特性と概ね一 致し,設計目標を満足した.また,マッハ1.3以上においては低流量側でバズが発生し,特にマッハ1.8以上 の高マッハ域においてはFerri型不安定によるバズ発生のためインテークの安定作動余裕が小さいことが判明 したが,適切な超音速ランプ可変制御及び抽気制御によりインテークの安定作動域を改善できる.さらに抽 気プレナム圧力比は本試験条件の範囲においては第2ランプ角や抽気条件による影響は小さく,インテーク の作動状態を適切に示すパラメタとなることを確認した.インテーク入口部における横流れの影響について は横流れ偏角4°までの範囲において,試験を行った何れのマッハ数おいても大きな空力性能の劣化は見られ ず,良好な特性を示した.

# 記 号

			(3.4) 式
Abl	スロート部抽気面積	MFR_bleed	抽気流量比;(3.5)式
Abex	スロート部抽気出口面積	MFR_cap	インテーク捕獲流量比; (3.7) 式
Ac	インテーク捕獲面積	MFR_crit	臨界作動点インテーク出口流量比
ac	カウル先端部位置での音速	MFR_limit	亜臨界安定作動限界インテーク出口流量比
Ae	インテーク出口面積、又は亜音速ディフュー	$\Delta MFR\_sub$	亜臨界作動余裕; (3.13) 式
	ザ出口面積(参照:図2.7)	$\Delta$ MFR_sub@	@opr インテーク・エンジン作動適合点にお
Ai	亜音速ディフューザ部入口面積		ける臨界作動余裕
	(参照:図2.7)	$M_{\text{shock-on-lip}}$	ショックオンリップマッハ数
Aplug	流量調整プラグ開口面積	Mth	インテークスロート部マッハ数
В	インテーク捕獲幅,又は亜音速ディフューザ	NR	超音速ディフューザ部のランプ数
	幅(参照:図 2.7)	ро	主流静圧
С	ダクト特性速度; (4.2) 式	Pb	抽気プレナム圧力
Cd_intake	インテーク付加抵抗	Pr	総圧回復率;(3.8)式
D	インテーク出口部直径	Pr_shk	衝撃波損失のみの総圧回復率
D.I.	ディストーションインデックス;(3.9)式	psb	抽気排出部静圧
DC(60)	周方向ディストーション;(3.11)式	pse	インテーク出口部静圧
f	周波数(Hz)	Pto	インテーク入口部総圧
fr	気柱振動共鳴周波数(Hz);(4.1)式	Pta	最終衝撃波のみを通過した総圧
$\mathbf{G}(\mathbf{f})$	パワースペクトル		(参照:図4.29)
Н	亜音速ディフューザ高さ(参照:図2.7)	Ptb	抽気排出部総圧,又はランプ衝撃波と最終衝
h	飛行高度		撃波の両者を通過した流れの総圧
Hc	捕獲高さ		(参照:図4.29)
L	インテーク全長	Pte	インテーク出口部総圧
Ls	カウル先端位置から流量調整プラグ位置まで	Pt_plug	流量調整プラグ上流での総圧
	の内部流路長さ	Pt_rms	インテーク出口部総圧変動の標準偏差
Lsub	亜音速ディフューザ長さ(参照:図2.7)	qe	インテーク出口部動圧
Мо	インテーク入口部マッハ数	Re_Hc	インテーク捕獲高さに基づく主流レイノルズ
M 1_u	第1ランプ等エントロピー圧縮面上流マッハ数		数
M 1_d	第1ランプ等エントロピー圧縮面下流マッハ数	То	主流総温
M 2	第2ランプ面マッハ数	T_net	推進システム正味推力
Mc	カウル先端部位置でのマッハ数	T_SLS	エンジン単体の地上静止推力
Me	インテーク出口部マッハ数	Ttb	抽気排出部総温
Mflt	飛行マッハ数	Tte	インテーク出口部総温
MFR	インテーク出口流量比;(3.1)式,(3.2)式,	Tt_plug	流量調整プラグ上流での総温

Uo	主流流速
Uc	カウル先端部位置での流速
Ue	インテーク出口部流速
x,y,z	インテーク形状座標(参照:図 2.16)
$\alpha_{c}$	カウル流入角
β	インテーク入口部横流れ偏角
δ	ランプ角
δ1	第1ランプ角
δ2	第2ランプ角
γ	比熱比
Λ	側壁後退角
θ	総圧計測レークの周方向位置(参照:図3.4)
ρο	インテーク入口部空気密度
ρe	インテーク出口部空気密度

# 1. はじめに

#### 1.1 小型超音速実験機(ジェット実験機)の概要

航空宇宙技術研究所では、CFD 空力設計技術を中心と した次世代超音速機の重要技術の獲得を目指して、平成9 年から次世代超音速機技術の研究開発を進めている.こ の研究開発では重要技術の技術実証のため、2種類の小型 超音速実験機を開発して、飛行実験を行うこととしてい る<sup>1)</sup>.ジェット実験機は全長12m,全幅4.9mの無人双発 ジェット機である(図1.1).大型航空機の胴体下に搭載 されて高度42kft、マッハ0.8で母機から空中発進してマ ッハ2まで加速、CFD空力設計技術実証のための空力デ ータ等を取得した後、パラシュートによる減速・降下を 行い、機体に搭載されたエアバックにより地上回収する (図1.2)<sup>2)</sup>.ジェット実験機ではマッハ2までの飛行速度 で作動する超音速推進システムが技術開発課題のひとつ となっており、特に超音速インテークはその重要な性能 要素である.図1.3にジェット実験機の推進システムの概



図1.1 小型超音速実験機(ジェット実験機)第2次形状



図1.2 小型超音速実験機(ジェット実験機)の飛行実験システム概要



図1.3 小型超音速実験機(ジェット実験機)第2次形状推進システム概要

念図を示す. 搭載されるエンジンは米国テレダイン社製 YJ 69-T 406 ターボジェットエンジンで,ノズルはコンバ ージェント・ダイバージェントベル型の固定形状ノズル を搭載する. インテークは空中発進後から超音速飛行ま での広い飛行速度域において安定して作動し,かつ低抵 抗なインテークを実現するため,2次元外部圧縮型可変形 状インテークを採用する<sup>3)</sup>.

### 1.2 研究の目的

ジェット実験機に搭載する可変形状インテークの開発 では,飛行マッハ数やエンジン作動状態に応じてインテ ーク内部流路形状や抽気流量を変化させる制御システム 開発のため,広範な条件におけるインテークの空力特性 データを取得する必要がある.このため,インテークの 可変制御要素であるインテーク内部流路形状と抽気流量 をパラメタとして,マッハ0.6~マッハ2.1における空力 特性データをジェット実験機第2次形状超音速インテー ク(C313形状)の19.2%縮尺単体模型を用いて航空宇宙 技術研究所の遷音速風洞及び超音速風洞において実施し た.また,インテーク入口部の流れの偏向角(横流れ偏 角: $\beta$ )による空力特性への影響についても $\beta \leq 4^{\circ}$ の範 囲において併せて実施した.本報告はC313形状インテー クの空力設計検討と単体空力特性取得試験結果について とりまとめたものである.

# ジェット実験機第2次形状(C313形状) インテークの空力設計

#### 2.1 インテーク空力設計検討

ジェット実験機第2次形状インテーク(C313形状)の 空力設計では、1次元解析や経験式、データベース等の簡 易な性能推算により基本形状設計を行い、さらに3次元 CFD 解析及び風洞試験結果から詳細形状を設定した.本 節ではその空力設計検討の概要について述べる.

# 2.1.1 設計基準

インテーク形式は、最大飛行マッハ数、機体との適合 性などを考慮して、2次元外部圧縮型インテークとし、エ ンジンとの作動適合及び高効率・低抵抗を実現するため 可変形状インテークとした。インテーク作動範囲は最大 飛行マッハ数であるマッハ2までとし、性能評定高度は 40 kft である。空力設計検討では、①捕獲流量特性、②総 圧回復性能、③ディストーション、④作動安定性及び⑤ インテーク付加抵抗を性能指標として、表2.1 に示す設計 基準を満足するインテーク形状設計を実施した。

# **2.1.2** 空力設計検討<sup>3)-5)</sup>

インテーク空力設計検討における形状設計要素,適用

性能指標	設計基準
①捕獲流量特性	Mflt≧0.8で補助インテーク無しに搭載エンジン最大出力時の必要空気流量を確保でき,流量
	余裕 4%以上であること
②総圧回復性能	MIL-E-5008B で規定される総圧回復率の 95%以上であること
③ディストーション	搭載エンジン要求値
	D.I. ≦±7.5%を満たすこと
④作動安定性	Ferri 不安定までの捕獲流量余裕 6%以上,
	入口マッハ数 Mo 余裕 設計マッハ数+0.15 以上
⑤インテーク付加抵抗	エンジン流量適合に伴う付加抵抗が小さいこと

表 2.1 空力設計検討における性能指標



図 2.1 インテーク空力設計における適用手法と設計課題

手法及び設計課題の概要を図2.1に示す.本インテークの 空力設計では、特に断りが無い限り最大作動マッハ数で あるマッハ2を設計マッハ数としている.

(1) 超音速ディフューザ部

超音速ディフューザ部設計では衝撃波損失の最小化と 作動安定性確保が主要な設計課題であり,超音速ディフ ューザ部のランプ数,その転向角の設定及びバズ要因と なる Ferri 不安定<sup>6)</sup>回避のための衝撃波焦点位置設定が重 要である.

<u>ランプ数及び総転向角の設定</u>:図2.2 に超音速ランプ数 (NR)をパラメタに Oswatitsch 関係式<sup>7)</sup>から求まるインテ ーク入口マッハ数 Mo = 2.0 における非粘性最大総圧回復 率と超音速ランプの総転向角との関係を示す.カウル衝 撃波離脱限界と目標圧力回復率に対する余裕を確保する 観点から,2段の超音速ランプ(NR = 2)及び総転向角 20°を採用した.なお,スロートマッハ数 Mth は1.3 程度 である.

第1固定ランプ角の設定:可変機構の単純化のため, 第1ランプは固定としてその最適なランプ角の設定を行った.第1ランプ角 $\delta$ 1をパラメタに1次元解析による2 段ランプ圧縮の総圧回復率と総転向角との関係を図2.3に 示す.総転向角20°では $\delta$ 1 = 8°の場合に高い総圧回復率 となることから,固定第1ランプ角として $\delta$ 1 = 8°を設定 した.さらに本インテークでは衝撃波損失を極力抑制す



図 2.2 超音速ランプ総転向角による総圧回復率の変化 (Mo=2.0)

る観点から固定第1ランプ角8°のうち、5°を等エントロ ピー圧縮とした.

<u>衝撃波焦点位置の設定</u>:上記で設定した超音速ランプ 角について, shock-on-lip マッハ数(ランプ衝撃波がカウ ル先端位置に焦点を結ぶマッハ数: M<sub>shock-on-lip</sub>)に対する Ferri 不安定までの捕獲流量余裕 ΔMFR\_sub をインテーク 漏れ流量と衝撃波離脱距離に関する Kapoor らによる実験





図2.4 Ferri不安定限界までの亜臨界作動余裕(Mo=2.0)

式<sup>8)</sup> を用いて1次元解析で求めた結果を図2.4 に示す. イ ンテークの作動安定性の設計基準を満足するため, M<sub>shock-</sub> on-lin=2.3の形状を採用した.

<u>第2ランプ可変計画の設定</u>:図2.5は1次元解析で得ら れたインテーク空力特性とエンジン性能解析から,第2 ランプ角に対する正味推力(搭載推力からインテーク抵 抗を差し引いた推力)を求めたものである.この解析結 果,第2ランプ衝撃波離脱,及び最終衝撃波・境界層干 渉による剥離回避の制限から,本インテークの第2ラン プ角の可変範囲として図2.6に示す範囲を設定した. (2) 亜音速ディフューザ設計

亜音速ディフューザ部形状設計では剥離を避けること が主要な設計課題であり、その長さ比と面積分布の設定 が重要である.

<u>ディフューザ長さの設定</u>:図2.7に遷移亜音速ディフュ ーザ性能推算式<sup>9)</sup>により求めたディフューザ長さ・出口 直径比(Lsub/D)と総圧損失との関係を示す.本インテ



図 2.5 第2 ランプ角による正味推力への影響(h = 40 kft)



ークで必要とされるディフューザ開口比(Ae/Ai=2)に おいて、Lsub/D=3.6が総圧損失や剥離回避の観点からは 最適であるが、インテーク全長を抑える観点から本イン テークではLsub/D=3.3を設計点とした.そのため、剥離 が生じる限界に近い高負荷のディフューザとなっており、 抽気等による剥離抑制の工夫が必要である.本インテー クでは亜音速ディフューザへの発達した境界層流入を避 けるため、後述するようにインテークスロート部におい て超音速ランプからの境界層を抽気する設計とした.

<u>面積分布の設定</u>:図2.8は入口マッハ数0.5~0.6,ディフューザ開口比2の円形ダクトディフューザの総圧損失 を断面積分布の変曲点位置(Xi.p.)で整理したものであ る.本インテークでは設計点(82=12°, Mo=2.0)形状に おいて亜音速ディフューザ全長の38%位置を変曲点とす る4次関数断面積分布を採用した(図2.9).

<u>可変ランプ長さの設定</u>:第2ランプ角の可変範囲(δ2=



図2.7 長さ比による遷移ディフューザの総圧損失の変化



図2.8 断面積分布変曲点位置による総圧損失の変化

0~12°)に応じて可変する亜音速ディフューザランプ (第3ランプ)の長さについては、その可変範囲において 亜音速ディフューザ部で縮流によるチョークが生じない ヒンジ位置を1次元解析で求め、可変ランプ長さを設定 した.図2.9に第2ランプ角 82 = 0~12°の範囲における 亜音速ディフューザの断面積分布を示す.

断面形状の設定:矩形から円形への遷移については超 楕円関数により断面形状を設定した.カウル側について はカウル先端よりエンジンフェース面まで滑らかに超楕 円関数の指数値を変化させることで断面の円形への遷移



図 2.9 C 313 形状インテーク亜音速ディフューザ面積分布

を行い, ランプ側については第3ランプ可変ヒンジ位置 より同様の方法で遷移を行っている.

# (3) 側壁形状設計

側壁形状設計では側壁境界層と衝撃波との干渉やイン テーク入口部でのディストーションによる空力特性劣化 を抑えることが主要な設計課題であり,第1ランプ先端 からカウル先端までを覆う側壁(L2側壁)と第2ランプ からカウル先端までをのみ覆う側壁(S1側壁)について CFD 解析により比較検討した.バズ発生までの捕獲流量 余裕の観点からは流れの2次元性を保つL2側壁がS1側 壁に比べて良好であったが,図2.10に示すように,側壁 境界層と衝撃波との干渉がS1側壁に比べて大きくダクト 内での2次流れ損失が大きいこと,またインテーク入口 部にディストーション(横流れ偏角β)があると急激に空 力特性が悪化する<sup>10)</sup>ことから,本インテークではS1側





(a)大側壁L2形状(左図:β=0deg,右図:β=2deg)



(b)小側壁S1形状(左図:β=0deg, 右図:β=2deg)

図 2.10 側壁形状によるインテーク流れへの影響(Mo = 2.0) (3 次元 CFD 解析結果:総圧分布) 壁を採用した.

(4) カウル先端部設計

カウル先端部形状設計ではカウル先端で生じる衝撃波 の離脱が過大とならないこと、また低マッハにおけるカ ウルリップ剥離を回避することが主要な設計課題であり、 カウル先端部の厚み分布と流入迎え角(*a*<sub>c</sub>)の設定が重 要である.

<u>カウル先端部の厚み分布の設定</u>:カウル先端部の厚み 分布についてマッハ2.0及びマッハ1.5における衝撃波離 脱距離をNACA 翼の厚み分布を適用した様々なカウル形 状について2次元 EULER 解析を実施し,カウル衝撃波離 脱距離が小さく,かつ最大厚みの大きな厚み分布を採用 した.

<u>カウル流入角(α<sub>c</sub>)の設定</u>:図2.11 はα<sub>c</sub>=20°(R1カ ウル),14°(R2カウル)及び8°(R3カウル)の3形態 について CFD 解析を行ったマッハ1.7(δ2=4.8°)におけ るインテーク作動臨界点近傍のマッハ数分布である.R1



(c)R3 カウル

図 2.11 カウル流入角のインテーク流れへの影響 (3 次元 CFD 解析結果:中心断面マッハ数分布 Mo = 1.7) カウルでは大きなリップ剥離が生じ、R2カウルにおいて もリップ剥離がみられる.また図2.12は第1次形状(C2 形状)インテークの風洞試験で得られた $Mo=1.5(\delta 2=0^\circ)$ でのR1カウルとR3カウルにおける空力性能及び臨界点 近傍のインテーク出口総圧分布の比較である.R3カウル では臨界点近傍で空力性能が改善され、総圧分布からも カウル側の総圧損失は小さく、リップ剥離は生じていな い.なお、高マッハ域では検討範囲のカウル流入角では 空力特性に大きな差異はみられなかった.これらの結果 から、本インテークではカウル流入角 $\alpha_c=8^\circ$ のR3カウ ルを採用した.

(5) 抽気部設計

<u>抽気位置の設定</u>:抽気部設計においては第2ランプ部, スロート部及び亜音速ディフューザ部の各部における抽 気効果を3次元 CFD 解析により比較検討した.何れの抽 気も空力性能向上が期待される結果を得たが,スロート 部における抽気が最も効果的であった<sup>10)</sup>.また実機シス テムにおける機構の複雑性を避ける観点から,本インテ ークではスロート部のみの抽気とすることとした.

<u>抽気面積の設定</u>:図2.13に異なる抽気面積のインテークについて実施した CFD 解析及び風洞試験で得られたインテーク作動臨界点付近での総圧回復率及びディストーションを示す.風洞試験は第1次形状(C2形状)についてのものである.抽気面積を大きくすることで空力特性を改善することができるが,過大な抽気面積では逆に空力性能を劣化させる可能性があることを示唆している. これらの結果を基に本インテークではディストーション 特性を優先して,抽気面積比 Abl/Ac = 0.42 を採用した.

<u>抽気出口面積比の設定</u>: 3 次元 CFD 解析で抽気流量出 口部の面積比(Abex/Ac)を変化させることで抽気による 空力特性への影響を調べた.図2.14 に設計点マッハ数 Mo = 2.0 におけるエンジン作動適合点(高度 40 kft)における 空力性能を示す.これらの結果から、本インテークでは Abex/Ac = 0.09(インテーク臨界作動点の抽気流量比 MFR\_bleed = 0.055)をノミナル値として設定した.なお、 このノミナル設定値はインテークサイジングや2次空気 通路設計,風洞試験等における基準であって、エンジン 作動適合のために流量制御する場合のノミナル設定値で はないことを付記する.

# 2.1.3 インテーク捕獲面積の検討

搭載エンジンの作動最大流量とC313形状インテークの 最大捕獲流量比との関係から求めた必要捕獲面積を図 2.15に示す.  $Mo \ge 0.8$ で補助インテーク無しに作動する 条件ではMo = 2.0がサイジングポイントとなり,この場 合のインテーク必要捕獲面積は817 cm<sup>2</sup>である.本インテ ークでは抽気流量比6%を設定し,これに捕獲流量比と して4%の余裕を加えた910 cm<sup>2</sup>をインテーク捕獲面積



(a)空力性能の比較

RN20501 C2A2-R1cowl (Mo=1.5)



RN20517 C2A2- R3cowl (Mo=1.5)



(b)出口総圧分布の比較

図 2.12 カウル流入角のインテーク流れへの影響(Mo=1.5, δ2=0.0 deg) (第1次形状インテーク(C2形状)風洞試験結果)





図 2.15 インテーク必要捕獲面積

(Ac)とした.なお、インテーク入口縦横比(Hc/B)は
 インテーク幅(B)を搭載エンジン直径として設定し、
 Hc/B = 0.69である.

# 2.2 空力形状

# 2.2.1 主要諸元

ジェット実験機第2次形状(C313形状)インテークの

主要諸元を表2.2に、また概要図を図2.16に示す.

# 2.2.2 詳細形状

設計点(Mo = 2.0)における C 313 形状インテークの詳 細形状を表 2.3 ~表 2.6 及び図 2.17 に示す.表中の位置座 標は全てインテーク出口直径 D (D = 364.2 mm)で無次元 化した値である.

インテーク型 式	2次元外部圧縮型可変インテーク
捕 獲 面 積	Ac=91,000mm <sup>2</sup> (Hc249.8mm x B364.2mm)
全 長	L=1,663mm
超音速ディフューザ	2段可変ランプ方式
	第1ランプ:固定
	δ1=8° (3°+5° 等エントロヒ°ー圧縮)
	第2ランプ:可変
	δ2=12° @Mo2.0
	$\rightarrow \delta 2=0^{\circ} @Mo \leq 1.4$
	側壁後退角:Λ=44.7°
	カウル流入角:α <sub>c</sub> =8°
亜音速ディフューザ	可変ランプ方式
	長さ比:Lsub/D=3.3
	可変ランプ長:0.5Lsub
	開口比:Ae/Ai=2.0@δ2=12°
	$\rightarrow Ae/Ai=1.5@\delta 2=0^{\circ}$
抽気機構	スロート部スリット抽気
	抽気面積:Abl/Ac=0.42

表 2.2 C 313 形状インテーク主要諸元





表 2.3 超音速ランプ形状 (設計点形状: δ2 = 12 deg)

超音速ランプ形状(z/D=0.0)				
第1ラン	/プ形状	第2ラン	/プ形状	
x/D	y/D	x/D	y/D	
0.0000	0.0000	0.7730	0.0828	
0.0403	0.0021	1.3477	0.2920	
0.0807	0.0042	1.3640	0.2979	
0.1210	0.0063	1.3802	0.3035	
0.1720	0.0094	1.3965	0.3088	
0.2330	0.0138	1.4127	0.3135	
0.2910	0.0189	1.4174	0.3148	
0.3462	0.0245	1.4187	0.3151	
0.3988	0.0307	1.4191	0.3152	
0.4489	0.0373	1.4196	0.3154	
0.4952	0.0438	1.4201	0.3155	
0.7730	0.0828	1.4206	0.3156	

表2.5 カウル先端部形状

カウル先端部詳細(z/D=0.0)				
内部	形状	外部	形状	
x/D	y/D	x/D	y/D	
1.2853	0.6859	1.2853	0.6859	
1.2857	0.6857	1.2857	0.6876	
1.2863	0.6857	1.2863	0.6884	
1.2869	0.6857	1.2869	0.6890	
1.2874	0.6857	1.2874	0.6894	
1.2879	0.6857	1.2879	0.6899	
1.2884	0.6857	1.2884	0.6903	
1.2889	0.6857	1.2889	0.6906	
1.2897	0.6859	1.2897	0.6911	
1.2917	0.6859	1.2917	0.6923	
1.2963	0.6863	1.2963	0.6946	
1.3069	0.6873	1.3069	0.6986	
1.3313	0.6901	1.3313	0.7056	
1.3556	0.6933	1.3556	0.7113	
1.3800	0.6964	1.3800	0.7163	
1.4043	0.6996	1.4043	0.7207	
1.4287	0.7030	1.4287	0.7249	
1.4530	0.7063	1.4530	0.7286	
1.4774	0.7097	1.4774	0.7321	

# 表 2.4 亜音速ディフューザ形状 (設計点形状: δ2 = 12 deg)

亜音速ディフューザー形状(z/D=0.0)						
第3ラン	/プ形状	固定ラン	ノプ形状	カウル形状		
x/D	y/D	x/D y/D		x/D	y/D	
1.7053	0.3163	2.9997	0.2217	1.2853	0.6859	
1.7062	0.3211	3.1035	0.2076	1.4774	0.7097	
1.7073	0.3234	3.3117	0.1780	1.6764	0.7343	
1.7089	0.3254	3.5205	0.1472	1.8749	0.7576	
1.7109	0.3272	3.7301	0.1132	2.0756	0.7797	
1.7136	0.3287	3.9404	0.0678	2.2854	0.8014	
1.7172	0.3297	4.1520	0.0244	2.4841	0.8207	
1.7283	0.3296	4.3653	0.0050	2.6970	0.8403	
1.7478	0.3292	4.5800	0.0000	2.9094	0.8587	
1.7719	0.3287			3.1213	0.8764	
1.8088	0.3277			3.3324	0.8931	
1.8653	0.3259			3.5430	0.9091	
1.9519	0.3225			3.7527	0.9277	
2.0847	0.3155			3.9616	0.9583	
2.2884	0.3010			4.1693	0.9887	
2.4815	0.2833			4.3753	0.9986	
2.6885	0.2606			4.5800	1.0000	
2.8958	0.2344					
2.9997	0.2217					

	亜音速ディフューザー断面形状								
x/D=1.4286		x/D=2	2.1429	x/D=2	2.8571	x/D=3	3.5714	x/D=4	1.5800
y/D	z/D	y/D	z/D	y/D	z/D	y/D	z/D	y/D	z/D
0.6240	0.5000	0.6267	0.5000	0.5713	0.5000	0.5190	0.5000	0.5000	0.5000
0.6406	0.4997	0.6656	0.4996	0.6186	0.4996	0.5744	0.4980	0.5653	0.4957
0.6736	0.4954	0.7044	0.4969	0.6659	0.4967	0.6291	0.4897	0.6294	0.4830
0.6940	0.4730	0.7407	0.4840	0.7123	0.4880	0.6820	0.4731	0.6914	0.4620
0.7003	0.4366	0.7651	0.4544	0.7554	0.4689	0.7313	0.4480	0.7500	0.4330
0.7026	0.3733	0.7776	0.4131	0.7906	0.4376	0.7751	0.4144	0.8044	0.3967
0.7030	0.2800	0.7843	0.3489	0.8153	0.3974	0.8127	0.3740	0.8536	0.3536
0.7030	-0.2800	0.7866	0.2616	0.8340	0.3436	0.8441	0.3267	0.8967	0.3044
0.7026	-0.3733	0.7869	0.1744	0.8466	0.2716	0.8710	0.2694	0.9330	0.2500
0.7003	-0.4366	0.7869	-0.1744	0.8523	0.1941	0.8914	0.2041	0.9620	0.1913
0.6940	-0.4730	0.7866	-0.2616	0.8540	0.1166	0.9039	0.1367	0.9830	0.1294
0.6736	-0.4954	0.7843	-0.3489	0.8543	0.0389	0.9100	0.0686	0.9957	0.0653
0.6406	-0.4997	0.7776	-0.4131	0.8543	-0.0389	0.9114	0.0000	1.0000	0.0000
0.6240	-0.5000	0.7651	-0.4544	0.8540	-0.1166	0.9100	-0.0686	0.9957	-0.0653
0.3159	-0.5000	0.7407	-0.4840	0.8523	-0.1941	0.9039	-0.1367	0.9830	-0.1294
0.3159	0.5000	0.7044	-0.4969	0.8466	-0.2716	0.8914	-0.2041	0.9620	-0.1913
		0.6656	-0.4996	0.8340	-0.3436	0.8710	-0.2694	0.9330	-0.2500
		0.6267	-0.5000	0.8153	-0.3974	0.8441	-0.3267	0.8967	-0.3044
		0.3119	-0.5000	0.7906	-0.4376	0.8127	-0.3740	0.8536	-0.3536
		0.3119	0.5000	0.7554	-0.4689	0.7751	-0.4144	0.8044	-0.3967
				0.7123	-0.4880	0.7313	-0.4480	0.7500	-0.4330
				0.6659	-0.4967	0.6820	-0.4731	0.6914	-0.4620
				0.6186	-0.4996	0.6291	-0.4897	0.6294	-0.4830
				0.5713	-0.5000	0.5744	-0.4980	0.5653	-0.4957
				0.2394	-0.5000	0.5190	-0.5000	0.5000	-0.5000
				0.2394	0.5000	0.305/	-0.5000	0.434/	-0.495/
						0.244/	-0.4990	0.3/06	-0.4830
						0.1847	-0.4900	0.3087	-0.4620
						0.1503	-0.4524	0.2500	-0.4330
						0.1413	-0.3950	0.1950	-0.3907
						0.1394	-0.3127	0.1404	-0.3530
						0.1393	-0.2234	0.1033	-0.3044
						0.1393	0.2234	0.0070	-0.2300
						0.1394	0.3127	0.0380	-0.1913
						0.1413	0.3930	0.0170	-0.1294
						0.1003	0.4024	0.0043	0.0003
						0.1047	0.4300	0.0000	0.0000
						0.2447	0.4990	0.0043	0.0000
						0.3037	0.0000	0.0170	0.1234
								0.0670	0.2500
								0 1033	0.3044
								0 1464	0 3536
								0.1956	0.3967
								0.2500	0.4330
								0.3087	0.4620
								0.3706	0.4830
								0.4347	0.4957
								0.5000	0.5000

表2.6 亜音速ディフューザ断面形状(設計点形状: δ2=12 deg)



# 3. 風洞試験

# 3.1 風洞

独立行政法人航空宇宙技術研究所の2m×2m連続式遷 音速風洞及び1m×1m吹き出し式超音速風洞において試 験を実施した.各々の風洞の主要諸元を表3.1に示す.本 試験ではマッハ0.6~1.4においては遷音速風洞,マッハ 1.5~2.1では超音速風洞を用いた.

# 3.2 供試模型

風洞試験に供した模型はインテーク模型,模型支持装置及び総圧計測・流量調整装置の3つから構成される. 風洞に搭載された供試模型写真を図3.1に,またその概要図を図3.2に示す.

# 3.2.1 インテーク模型

インテーク模型は C 313 形状インテークの 19.2% 縮尺 模型である. インテーク模型概要を図 3.3 に示す. インテ ーク模型は, 捕獲面積 Ac = 3360.7 mm<sup>2</sup> (Hc48.01 mm × B 70.0 mm), 全長 L = 320.6 mm, 出口直径 D = 70.0 mm で ある. インテーク模型の捕獲高さ Hc に基づくレイノルズ 数 (Re\_Hc) は遷音速風洞試験では Re\_Hc =  $0.5 \sim 0.7 \times$  $10^6$ , 超音速風洞試験では Re\_Hc =  $1.2 \sim 1.4 \times 10^6$  である. なお, 実機では Re\_Hc =  $1 \sim 3 \times 10^6$  (高度 h = 40 kft, Mo =  $0.6 \sim 2.0$ ) である.

第2ランプ角δ2はブロックを交換することにより,0° から15.6°まで1.2°間隔で設定することができ,各ランプ ブロックには第2ランプ面裏側(抽気プレナム室側),第 2ランプ後縁から約12 mm上流の位置に,抽気プレナム 圧計測のための静圧孔が設けられている.また第3ラン プは連続的に可変する構造となっており,第2ランプ角 毎の形状設定ゲージにより位置を設定する.

スロート部スリットで抽気された空気は模型両側に設 けられた抽気ダクトを介して抽気排出ノズルから模型外

	遷音速風洞	超音速風洞
形 式	連続循環式	間欠吹き出し式
試験部断面	2.0m x 2.0m	1.0m x 1.0m
気流マッハ数	0.1~1.4	1.4~4.0
気 流 総 圧	50kPa $\sim$ 150kPa	150kPa(M1.4)~ 1,270kPa(M4.0)
気 流 総 温	308K~338K	室温

表 3.1 風洞主要諸元

部に排出される. 抽気排出ノズルは交換式となっており, ノズルを交換することにより抽気出口面積比 Abex/Ac = 0.0,0.03,0.06,0.09,0.12 及び 0.15 の 6 種類の抽気出口条件を 設定できる. また抽気排出ノズルは平行部を有する先細 ノズル形状となっており, 抽気流量計測のための全温計 測プローブ及びノズル平行部にピトープローブ及び静圧 孔が設けられている.

第1ランプ面, 側壁及びカウル面にはそれぞれ前縁か ら約5mmの位置に乱流遷移促進のためのディスクラフネ ス (D=2mm,t=0.2mm) を約3.5mm 間隔で装着した.

### 3.2.2 模型支持装置

模型支持装置は風洞スティングに取り付けられ,イン テーク模型本体及び後述する総圧計測・流量調整装置を 支持する.模型支持装置は風洞気流に対するインテーク 模型の偏角を1°間隔で最大5°まで変えることができる構 造となっている.また,支持装置には圧力センサーモジ ュールが内装されており,圧力センサー計測制御ライン, 温度計測ライン及び総圧計測・流量調整装置制御ライン



(a) 遷音速風洞搭載写真



(a) 超音速風洞搭載写真

図 3.1 C 313 形状インテーク 19.2% 単体風洞模型写真



図 3.2 C 313 形状インテーク 19.2%単体風洞模型の概要



図3.3 C313形状インテーク19.2%単体風洞模型本体の概要

は模型支持装置に取り付けたフレキシブル導管を介して 風洞外部に導く構造となっている.

#### 3.2.3 総圧計測・流量調整装置

インテーク出口部の総圧計測・流量調整装置の概要を 図3.4に示す。

#### (1) 総圧計測部

総圧計測部は90°間隔の総圧レーク4本で構成され,遠 隔操作のステッピングモーターにより,1°間隔で最大90° 回転できる構造となっている.位置決め精度は±0.1°で ある.ピトープローブは各レーク9点,中心点1点の計 37点,また静圧プローブ4点が設けられている.各プロ ーブ先端位置のダクト壁面には90°間隔で4カ所に静圧孔 が設けられている.

また,総圧レーク計測断面より16 mm上流に脱着可能 な非定常総圧計測プローブ(外径 $\phi$ 1.6 mm,内径 $\phi$ 1.0 mm, センサ受圧面までの距離約30 mm)を周方向に90°間隔で 4カ所に設けた.なお,この非定常総圧計測プローブはイ ンテークの非定常流れ現象(バズ)特性の把握を目的と した試験の場合のみ用い,主目的である空力特性取得試 験ではプローブの影響を排除するため,非定常総圧計測 プローブはすべて取り外した.

#### (2) 流量調整部

半頂角 30°の円錐台状のプラグを遠隔操作のステッピン グモーターにより前後に移動することで出口面積比 (Aplug/Ae)を変化させて流量調整を行う構造となってい る.設定可能な出口面積比は Aplug/Ae = 0%~140%で ある.出口面積比の設定精度は±0.03%である.またチ ョーク条件での流量計測のためにプラグ上流には4点の 総圧プローブが設けられている.

### 3.3 計測制御システム

風洞試験に用いた計測制御システムの概要を図3.5 に示 す.計測制御システムは圧力・温度計測システム及び総 圧計測・流量調整装置制御システムから構成されている. 圧力・温度計測システムは計測用パーソナルコンピュー ター (PC1)により制御され,計測データも PC1に集録 される.非定常圧力計測のみ高速データ集録装置により 行われた.

一方,総圧計測・流量調整装置制御用パーソナルコン ピューター(PC2)は総圧計測・流量調整装置の総圧レ ーク及び流量調整プラグの位置を制御するとともに,設 定完了後にPC1及び可視化用スチルカメラにレーク・プ ラグ設定完了信号を送信する.PC1はPC2からのレー ク・プラグ設定完了信号を受信後,所定の総圧レーク位 置及びプラグ開度における計測データを取得する.また PC2からのプラグ・レーク設定完了信号は非定常圧力デ ータとともに高速データ集録装置にも取り込まれる.各 システムの構成等は以下の通りである.

# 3.3.1 圧力・温度計測システム

圧力計測システムには Pressure Systems 社製 SP-8400 を 用いた. 圧力計測は計測レンジ差圧 15 psi (103.4 kPa) の 温度補償付き電子式多点圧力走査モジュールを 2 台 (Pressure Systems 社製 ESP-64 HD-DTC 及び ESP-32 HD-DTC) 用いており,本計測システムの圧力計測精度は± 0.05 kPa (カタログ値),計測サンプリング速度は  $20 \text{ kHz/channel である. また,各圧力センサーに基準参照$ 圧を供給する基準圧力制御装置として RUSKA 社製7215 xiを用いた.本装置の圧力設定精度及び圧力計測精度はそれぞれ± 0.02 kPa (カタログ値)及び± 0.003 kPa(カタログ値)である.これらは計測用パーソナルコンピューター (PC1)により GPIB を介して制御されている.圧力走査モジュールからの計測データは SP-8400 により物理量に変換された後,基準圧力制御装置からの基準参照圧データととともに GPIB を介して PC1 に取り込まれる.

温度計測では計測センサーとして K 型熱電対を用いた. 計測信号は PC1に制御された National Instruments 社 SCXI システムにより信号増幅・A / D 変換され, 圧力計測デ ータとともに PC1に取り込まれる.本試験における温度 計測精度及び計測サンプリング速度はそれぞれ±2℃及 び1kHz である.

非定常圧力計測では計測レンジ絶対圧100 psi (689.1 kPa)及び差圧25 psi (172.3 kPa)の高応答圧力セン サー (Kulite 社製 XCQ-062及び XT-140)を用いた.セン サーからの計測信号はTEAC 社製増幅器 (SA-57)により 増幅後,プラグ・レーク設定完了信号とともに,高速デ ータ集録装置 (NEC 三栄社製 DL 2300)により A/D 変換 され取り込まれる.本装置の同時サンプリング速度は最 大1 MHz である.本試験では計測サンプリング速度2 kHz で行った.

#### 3.3.2 総圧計測・流量調整装置制御システム

総圧計測・流量調整装置の制御には制御用パーソナル コンピューター (PC 2) により制御されるモータードラ イバー (National Instruments 社製 MID-7604/7602)を用い た.本モータードライバーは同時に4つのステッピング モーターの制御が可能であり,各モーターの制御完了後 に設定完了信号を送信する機能を有している.本試験で は,総圧レーク位置及びプラグ位置と計測データとの同 期のため,この設定完了信号を用いている.







図3.5 計測制御システム概要

# 3.4 計測内容とデータ処理

# 3.4.1 計測内容

(1) 圧力・温度計測

圧力及び温度の計測点の一覧を表3.2 に示す.基準参照 圧を除く全ての圧力計測は設定された総圧レーク及び流 量調整プラグの各位置毎に,各計測点に付きサンプリン グ速度約 200 Hz で 80 回計測し(各チャンネル8スキャン の10 回計測),そのアンサンブル平均で処理した.また 同時に基準参照圧及び温度計測も行い,先の圧力計測同 様,アンサンブル平均で処理した.

インテーク非定常流れ現象(バス)特性把握を目的と した試験では非定常総圧計測プローブを取り付け,非定 常総圧計測をサンプリング速度2KHzで行った.空力特 性取得試験においてもバズ検知の参考とするため,総圧 レーク中心点プローブからの圧力導管(約70 cm)を分岐 して非定常総圧計測を実施した.なお,本報告書の空力 特性データにおけるバズ限界はVTRに記録されたシュリ ーレン法による可視化画像より求めたものである.

(2) 可視化計測

インテークの非定常流れ現象(バズ)検知のため,カ ラーフィルターを用いたカラーシュリーレン法による流 れの可視化を行い,デジタルスチルカメラ撮影(超音速 風洞試験のみ)及び CCD カメラ画像の VTR 記録を行った. スチルカメラによる撮影では総圧レーク及び流量調整プ ラグ位置との同期をとるため,撮影トリガとして総圧計 測・流量調整装置制御システムからの設定完了信号を用 いた.また,一部の試験においてはインテークの非定常 流れ現象を詳細に可視化するため,高速度ビデオカメラ (Kodak Model-4540)によるシャドウグラフの撮影も行っ た.撮影速度は4500 コマ/秒,撮影時間は約0.23秒であ る

### 3.4.2 インテーク空力特性のデータ処理

インテークの空力性能指標である、インテーク出口流 量比,抽気流量比、インテーク捕獲流量比、総圧回復率、 ディストーション及び作動安定性は以下の方法によりデ ータ処理を行った.

(1) インテーク出口流量比.

インテーク出口流量比(MFR)はインテーク出口部流

計測項目	計測点数	備考
主流ピトー圧*1	1	
主流静圧*1	1	
インテーク出口総圧*2	37(73)	中心点総圧は非定常計測に分岐*1
インテーク出口非定常総圧	4	バズ特性取得試験時のみ
インテーク出口静圧*2	8(12)	静圧プローブ 4(8)点, 壁圧 4 点
抽気プレナム圧	2	第2ランプ裏側壁圧1点,上壁圧1点
抽気出口総圧	2	左右各1
抽気出口静圧	2	左右各1
抽気出口背圧	2	左右各1
流量調整プラグ出口総圧	4	
基準参照圧	1	
主流総温*1	1	
抽気出口総温	2	左右各1
流量調整プラグ出口総温	4	

表3.2 計算項目一覧

\*1:参考として計測

\*2:()内はレーク計測ピッチ 45° における計測点数

量とインテークの幾何学的捕獲面積 Ac に相当する主流流 量との比であり、次式で表すことができる.

$$MFR = \frac{\rho_e U_e Ae}{\rho_o U_o Ac}$$
$$= \frac{\overline{Pte}}{Pto} \left\{ \frac{1 + \frac{\gamma - 1}{2} Mo^2}{1 + \frac{\gamma - 1}{2} \overline{Me}^2} \right\}^{\frac{\gamma + 1}{2(\gamma - 1)}} \frac{\overline{Me}}{Mo} \sqrt{\frac{\overline{Tte}}{To}} \frac{Ae}{Ac}$$
....(3.1)

ここで, $\rho$ , U, Pt, T及びMは, それぞれ密度, 速度, 総圧, 総温及びマッハ数であり, 添字oはインテーク入 口部, 添字eはインテーク出口部を表す. また Ae はイン テーク出口部断面積である.

本試験結果のデータ処理では、インテーク出口流量算 出方法として、総圧レークで計測した局所総圧と内挿補 間した局所静圧とから求めた局所流量を積分する方法と、 流量調整プラグの開口面積及びプラグ上流総圧からチョ ーク条件を用いて流量を算出する方法の2通りの方法を 適用した.前者では計測断面で大きな不均一性(ディス トーション)がある場合には大きな誤差を生むこと、後 者ではプラグ開口部でチョーク条件を満足していてもそ の総圧と出口部静圧(主流静圧)との比(Pt\_plug/po)が 2.4 未満ではプラグ流量特性がプラグ出口部形状や圧力比 に依存することが知られている<sup>7)</sup>.本試験ではマッハ数 1.7 以上の高マッハ域ではディストーションが捕獲流量比 により急激に変化すること,またマッハ数1.2 以下では Pt\_plug/po < 2.4 となることから,マッハ数1.2 以下では 総圧計測部の総静圧より求める前者の方法を,マッハ数 1.3 以上ではプラグチョーク条件により求める後者の方法 でインテーク出口流量比を算出した.それぞれの算出式 を以下に示す.

<u>総圧計測部での総静圧を用いた場合</u>; (Mo ≤ 1.2 の場合)



ここで,

- Pte,i : 総圧計測プローブ i で計測した局所総圧
- Me,i : 次式で算出する総圧計測プローブ位置での局 所マッハ数

Me, i = 
$$\sqrt{\frac{2}{\gamma - 1} \left\{ \left( \frac{\text{Pte, i}}{\text{pse, i}} \right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} - 1 \right\}} \cdots (3.3)$$

- pse,i: 総圧レークの静圧プローブで計測した静圧と
   総圧レーク計測部で計測した壁圧から内挿補
   間により求めた総圧計測プローブ位置での局
   所静圧
- Tte,i
   総圧計測プローブ位置での局所総温(主流総 Toと等しいと仮定)
- ΔAe,i: 総圧計測プローブiが代表する断面要素の面積



(Mo ≥ 1.3 の場合)



ここで,

- Pt\_plug:
   流量調整プラグ上流の総圧プローブで計測

   した総圧の平均値
- Tt\_plug:
   流量調整プラグ上流の総温プローブで計測

   した総温の平均値
- Aplug : 流量調整プラグ開口面積
- (2) 抽気流量比

抽気流量比(MFR\_bleed)はインテークの抽気流量とイ ンテークの幾何学的捕獲面積 Ac に相当する主流流量との 比であり、本試験結果のデータ処理においては抽気排出 ノズル部において計測した総静圧及び排出ノズル出口面 積から次式により算出した.



- Ptb : 抽気排出ノズル部で計測した総圧
- Mbex : 次式で算出する抽気排出ノズル部でのマッハ

   数

Mbex = 
$$\sqrt{\frac{2}{\gamma - 1} \left\{ \left(\frac{\text{Ptb}}{\text{psb}}\right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} - 1 \right\}}$$
 ..... (3.6)

nch	•	抽写排出 /	ブル邨で計測	した腟口
pso	•	団メいか山ノ	ヘル印て自朗	した堂庄

Ttb : 抽気排出ダクトで計測した総温

Abex : 抽気排出ノズル部断面積

(3) インテーク捕獲流量比

インテーク捕獲流量比(MFR\_cap)はインテークが捕 獲する流量とインテークの幾何学的捕獲面積Acに相当す る主流流量との比で、インテーク出口流量比と抽気流量 比の和として算出した.

$$MFR_{cap} = MFR + MFR_{bleed}$$
 (3.7)

(4) 総圧回復率

総圧回復率(Pr)はインテーク入口部と出口部との総 圧比で定義され,本試験結果のデータ処理ではインテー ク総圧計測部で計測された総圧分布の面積平均値より, 次式により算出した.

$$Pr = \frac{Pte}{Pto} = \sum_{i} \frac{Pte, i}{Pto} \frac{\Delta Ae, i}{Ac} \qquad (3.8)$$

(5) ディストーションパラメタ

インテーク出口部での流れの不均一性を示す空間ディ ストーションパラメタとして,搭載エンジン側で指定す るディストーションインデックス (D.I.) と周方向ディス トーションパラメタ (DC(60))の2種類で整理した.そ れぞれの算出式を以下に示す.

# <u>ディストーションインデックス (D.I.)</u>

ディストーションインデックス (D.I.) はインテーク出 口部の最大局所総圧及び最小局所総圧と平均総圧との差 のインテーク入口部総圧との比で定義され,次式により 算出した.

$$D.I. = \frac{Pte\_max - Pte}{Pto} \quad \not{BV} \quad \frac{Pte\_min - Pte}{Pto} \quad \cdots \quad (3.9)$$

D.I.\_abs = 
$$\frac{\text{Pte}_max - \text{Pte}_min}{\text{Pto}}$$
 (3.10)

ここで、Pte\_max 及び Pte\_min はそれぞれ総圧レークで計 測した最大総圧及び最小総圧である. <u>周方向ディストーションパラメタ (DC(60))</u>

インテーク出口部における総圧分布パターンを評価す るために,周方向の空間ディストーションパラメタ DC(60)を用いた.DC(60)は周方向60°セクタでの最小 平均総圧と平均総圧との差と,平均動圧との比で定義さ れ,次式により算出した.

$$DC(60) = \frac{\overline{Pt} e - \overline{Pt} e(60^\circ) \_min}{\overline{q}_e} \quad \dots \dots \dots (3.11)$$

ここで,

- Pte(60°) \_min :総圧レークで計測した総圧分布で 60°
   セクタでの最小平均総圧 (データ処
   理では 15° 間隔で定義した 60° セクタ
   での最小平均総圧)
- q。
   :
   次式で算出するインテーク出口部での平均動

   圧

$$\overline{q}_{e} = \frac{\gamma}{\gamma - 1} \overline{pse} \left\{ \left( \frac{\overline{Pt}e}{\overline{pse}} \right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} - 1 \right\} \quad \dots \dots \quad (3.12)$$

- pse : 総圧レークの静圧プローブで計測した静圧と
   総圧レーク計測部で計測した壁圧から求めた
   インテーク出口部での平均静圧
- (6) 作動安定性

作動安定性に関係するバズ発生検知は先に述べた通り, シュリーレン法による衝撃波観測から得た.また,作動 安定性の評価指標として次式で定義した亜臨界安定作動 余裕 ΔMFR\_sub を用いた.

ここで, MFR\_limit はバズが発生しない最小インテーク出 口流量比, MFR\_crit は臨界作動点でのインテーク出口流 量比である.インテークの作動安定性に関係するパラメ タ及びインテーク作動状態(超臨界作動域,臨界作動点 及び亜臨界作動域)の定義を図3.6に示す.

# 3.4.3 非定常総圧計測のデータ処理

連続して計測された非定常総圧計測データを流量調整 プラグ位置毎に1024点のデータブロックに分割し,その 時間平均値 PTK\_av,圧力変動標準偏差 PTK\_rmsを求め, さらに FFT 解析によりパワースペクトル G(f)を求めた. 各パラメタは次式による定義から算出した.



図 3.6 作動安定性評価パラメタとインテーク作動状態



ここで, PTK,iは計測された総圧瞬時値で, nは計測総点数(1024), f は周波数である.

### **3.5 試験方法と試験条件**

# 3.5.1 試験方法

本試験での計測制御シーケンスチャートを図3.7に示 す.試験開始信号発生3秒後に流量調整プラグを初期位 置(プラグ開度100%)から移動させて,所定のプラグ 開度より2%程度開いた位置で一旦保持する.試験開始 信号発生5秒後に所定のプラグ開度位置に移動し,その プラグ開度を保持した状態で,総圧レーク位置ポジショ ンA(レーク位置: $\theta = 0^{\circ}$ , 90°, 180°及び270°)及びポ





25

ジションB(レーク位置: θ=45°, 135°, 225°及び315°) の2つのレーク位置で最初の計測データ(データセット1) を取得する.以後,予め設定したプラグ開度スケジュー ルに従って、プラグを移動・保持し、各プラグ開度での 計測データを取得する.計測はレーク・プラグ設定完了 信号をトリガとして行う.レーク・プラグ設定完了信号 はレーク或いはプラグが所定の位置に設定されてから約 0.1秒後に発生するよう調整されている.プラグ開度保持 時間は約2.8秒,各レーク位置での計測時間は約0.4秒で ある.総圧レーク計測ピッチ90°のみの計測(ポジション Aのみでの計測)ではプラグ開度保持時間は約1.4秒であ る.非定常圧力は試験開始信号発生と同時に試験終了ま で連続して計測している.なお,試験開始信号は遷音速 風洞試験では気流成立後の手動操作による信号,超音速 風洞試験では風洞起動信号を用いた.

### 3.5.2 試験方法の検証

(1) 流量調整プラグの移動方向による影響の検証

流量調整プラグの移動方向によるインテーク流れへの 影響をみるために流量調整プラグの移動方向を変えた試 験を実施した.流量調整プラグの移動方向によるプラグ 開度に対するインテークの総圧回復率の変化への影響を 図3.8に示す.何れの試験条件も気流マッハ数 Mo = 2.0, 第2ランプ角 & 2 = 12°,抽気出口面積比 Abex/Ac = 0.09で ある.流量調整プラグの移動方向によるヒステリシスは 見られず,バズ発生限界も含めてその差はほとんどない. このことから,本試験では流量調整プラグの移動方向に よるインテーク空力特性への影響は極めて小さいものと して,プラグ開度を開き側から閉め側に移動する方向の みで試験を実施した.

(2) 総圧レーク計測ピッチの影響の検証

超音速風洞試験ではバズ発生限界取得のために細かく プラグ開度を変化させる必要がある一方,通風時間に制 限があることから総圧レークを90°ピッチ計測位置(ポジ ションA)に固定してより多くのプラグ開度条件でデー タ取得を行う方法を用いた.そのため,総圧レークの計 測ピッチの違い(総圧レーク計測ピッチ45°と90°)がデ ータ処理された空力特性結果に与える影響について検証 を行った.図3.9に総圧レーク計測ピッチ45°と90°で行 った試験の圧力回復率とディストーションインデックス についてのデータ処理結果を示す.試験条件は何れも気 流マッハ数 Mo = 2.0,第2ランプ角δ2 = 12°,抽気出口面 積比 Abex/Ac = 0.09,偏角はβ=0°及び4°である.

計測ピッチ90°の計測結果を処理した場合,計測ピッチ 45°に比べて処理された総圧回復率はわずかに低い値を示 す.しかし,偏角ない場合( $\beta = 0^{\circ}$ )にはディストーショ ン特性や捕獲流量特性など,データ処理された基本的な 空力特性に大きな差は見られなかった.また本試験を行 った他の超音速風洞試験条件においても計測ピッチの違 いによる総圧回復率の違いは0.5%未満であった.このた め,超音速風洞試験ではノミナル抽気条件(Abex/Ac = 0.09)での試験のみ計測ピッチ45°と計測ピッチ90°の両 者を行い,抽気条件を変えた試験では90°ピッチ計測のみ とした.一方, $\beta = 4^{\circ}$ ではデータ処理されたディストーシ ョン特性に大きな差が生じる.このため,偏角を与えた 試験ではすべて計測ピッチ45°で行った.なお,遷音速風 洞試験では全て総圧レーク計測ピッチは45°である.



図3.8 流量調整プラグ移動方向による影響



図3.9 総圧レーク計測ピッチによる影響



図 3.10 試験実施ケース (ノミナル抽気条件 Abex/Ac = 0.09)

# 3.5.3 試験条件

試験条件パラメタはインテーク入口マッハ数(Mo), 第2ランプ角( $\delta$ 2),抽気出口面積比(Abex/Ac)及び偏角( $\beta$ )である.インテーク入口マッハ数はMo = 0.6~ 2.1の範囲で実施し,Mo  $\leq$  1.4では遷音速風洞で,Mo  $\geq$  1.5では超音速風洞で行った.第2ランプ角 $\delta$ 2はノミナル 可変範囲(図2.6参照)で行い,一部オフノミナル条件で の試験も実施した.抽気条件についてはノミナル条件で あるAbex/Ac = 0.09を中心に,Mo  $\leq$  1.4では主として Abex/Ac = 0~0.09,Mo  $\geq$  1.5では主としてAbex/Ac = 0.03 ~ 0.15 で行った.また,偏角を与えた試験では第2 ランプ角をひとつのスケジュールに固定して主として $\beta$  = 4°で実施し,抽気条件は遷音速風洞試験では Abex/Ac = 0 ~ 0.09,超音速風洞試験ではノミナル抽気条件 Abex/Ac = 0.09 で行った.図 3.10 にノミナル抽気条件 (Abex/Ac = 0.09) において試験を実施したケースを Mo- $\delta$ 2 マップ上に示す.表 3.3 に風洞試験で行った全試験ケースを示す.また,バズ特性取得試験はノミナル抽気条件で Mo = 1.7及び Mo = 2.0 においてのみ実施した.

<u>м</u> .	Pto(kPa)	To(K)	$\beta(deg)$	$\delta 2(deg)$							
					0.00	0.03	0.06	0.09	0.12	0.15	1 1順考
0.60				0.0	0	0	0	0			
0.00				1.2	-	-	0	0	-	-	
0.70			15 0	0.0	<u> </u>	<u> </u>	<u> </u>				
		300-315		1.2	-	-	0	0	-	-	
0.80				0.0	<u>©</u>	<u>©</u>	<u> </u>	<u> </u>			
				1.2	-	-		<u> </u>	-	-	
0.90				1.2	<u></u>	<u></u>					
	-			1.2	_	_			_	_	
0.95				1 2		<u>*</u>	<u> </u>	<u> </u>			
	100			0.0	0	0	0	0	-	-	
1.05				1.2		<u>-</u>	<u> </u>	<u> </u>			
	1			0.0	0	0	0	-	-	-	
1.10				1.2			Ô	0			
1 00	1			0.0	0	0	0	0	-	-	
1.20				1.2	-	-	0	0	-	-	
1 20				0.0	0	0	0	0	-	-	
1.30				1.2	-	-	0	0	-	-	
1 40				0.0	0	0	0	0	-		
1.40				1.2	-	0	0	0	-	-	
				1.2	0.	<u> </u>	0	0		<u> </u>	
	160			2.4		<del>.</del>	0	0		0	
1.50				3.6			0	<u> </u>		<u> </u>	
				6.0				<u>. o</u>			82オフノミナルテータ
				12.0	-	-	-		-	-	82オフノミナルテータ
1 60	170	275-285		3.6		<u> </u>	<u></u>	. <u>©</u>		<u>⊦-⊹</u>	
1.60				4.8						<u> </u>	
<u> </u>				6.0							
	180			7 2	<u></u>	<u> ⊻</u>		<u>@</u>	<u></u>	<u>⊢.×</u>	
1.70				8.4				<u> </u>		<u> ;</u>	
				12.0				<u> </u>		<u>⊢</u>	L
1.80	190			8.4	-	0	0	0	-	0	
				9.6		1 <u>0</u>	Ö	0		<u>ö</u>	
				10.8			Ō	0		Ö	
				12.0			_	0			δ2オフノミナルデータ
1.90	200			9.6	-	-	-	0	-	-	δ2オフノミナルデータ
				10.8	-	0	0	0	-	0	[
				12.0	-	-	0	0	-	0	
				13.2	-		0	0		0	
	220			12.0	0	0	0	0	0	0	L
2.00				13.2			0	0		0	
L				14.4	-	-			-		
2.10	230			13.2	<sup>-</sup>	<u>. o</u>	<u>l Ö</u>	. <u>©</u>		<u> </u>	·
				14.4	<sup>-</sup>	<del>-</del>		<u> </u>		<u> </u>	
				1 156	I –	I –	I ()	I (O)		I ()	1

表3.3 試験ケース

◎は総圧計測レークピッチ 45° で行った試験

○は総圧計測レークピッチ90°のみで行ったケース

Мо	Pto(kPa)	To(K)	$\beta(deg)$	$\delta 2(deg)$			供去				
					0.00	0.03	0.06	0.09	0.12	0.15	11用 15
1.50	160	275–285	2	1.2	-	-	-	0	-	-	
1.60	170			3.6	-	-	-	0	-	-	
1.70	180			6.0	-	-	-	0	-	-	
1.80	190			8.4	-	-	-	0	-	-	
1.90	200			10.8	-	-	-	0	-	-	
2.00	220			12.0	-	-	-	0	-	-	
0.60			-315 4 5-285	0.0	0	0	0	0	-	-	
0.70				0.0	0	0	0	0	-	-	
0.80				0.0	0	0	0	0	-	-	
0.90				0.0	0	0	0	0	-	-	
0.95				0.0	0	0	0	0	-	-	
1.05	100	300-315		0.0	0	0	0	0	-	-	
1.10				0.0	0	0	0	0	-	-	
1.20				0.0	0	0	0	0	-	-	
1.30				0.0	0	0	0	0	_	-	
1 40				0.0	0	0	0	0	-	-	
1.40				1.2		_		Ø	_	-	
1.50	160	275–285		1.2	-	-	-	0	-	-	
1.60	170			3.6	-	-	-	0	-	-	
1.70	180			6.0	-	-	0	0	-	0	
1.80	190			8.4	-	-	-	0	-	-	
1.90	200			10.8	-	-	-	0	-	-	
2.00	220			12.0	-	_	0	0	_	0	

表3.3 試験ケース(続き)

◎は総圧計測レークピッチ 45° で行った試験

○は総圧計測レークピッチ 90°のみで行ったケース

# 4. 風洞試験結果と考察

# 4.1 基本空力特性

Mo = 0.6 ~ 2.1 におけるノミナル条件(抽気条件 Abex/Ac = 0.09,  $\delta$ 2ノミナル可変範囲)でのインテーク出 口流量比に対する総圧回復率,ディストーション,抽気 流量比及び抽気プレナム圧力比の特性を図4.1 に示す.デ ータは全て総圧レーク計測ピッチ 45° での試験結果であ る.ただし,Mo  $\geq$  1.5 でのバズ発生点は総圧レーク計測 ピッチ 90° での試験で得られた結果を示している.

# 4.1.1 低速域(0.6 ≤ Mo ≤ 1.3)の空力特性

(1) 総圧回復特性

臨界作動点~ 亜臨界作動域での総圧回復率 Pr は, Mo  $\geq$  1.2 で衝撃波による総圧損失の増加により Mo の増加とともに低下するものの,インテークダクト内での境界層剥離などによる大きな総圧損失はなく,Mo = 1.3 においても 97.5%以上の総圧回復率となっている.また,この速度域においては第2ランプ角  $\delta$ 2 による総圧回復率の違いはほとんどない.

# (2) ディストーション特性

ディストーションインデックス D.I. はインテーク出口 流量比 MFR の増加に伴って大きくなる. これは MFR の 増加とともにインテーク出口マッハ数が増加する結果, 総圧損失領域である境界層内での総圧差が大きくなるた めである. 特にマイナス側 D.I.値の増加が顕著となるのは インテーク出口部に占める総圧損失領域が小さく,境界 層内での局所総圧差が D.I.値において支配的になるためで ある.

周方向ディストーション DC(60) については低流量側 では MFR や Mo に依存せずほぼ一定の値となっており, 十分小さい. Mo  $\leq 1.05$  では臨界作動点に近い亜臨界作動 域 (MFR > 0.65) において MFR の増加とともにわずかに 悪化する傾向が見られる.これは,図4.2に示す Mo=0.8,  $\delta 2 = 0.0^{\circ}$ の場合の総圧分布から分かるように,ランプ側及 びカウル側での総圧損失領域が拡大するためで,スロー ト部での抽気によるランプ面境界層吸い込み効果の低下 とカウルリップでの局所的な剥離がその要因と考えられ る.

# (3) 抽気特性

抽気流量比 MFR\_bleed は MFR の減少とともに大きくな り,低流量側でその変化が小さくなる特性を示す. Mo が 大きくなるに従い,低流量側での MFR\_bleed 変化は小さ く一定となる傾向を示す.またスロート面積が小さい第2 ランプ角  $\delta 2 = 1.2^{\circ}$ では抽気プレナム圧力比 Pb/Pto の違い により MFR\_bleed はわずかに小さくなる.しかし,最大 MFR\_bleed は  $\delta 2 = 0.0^{\circ}$  及び  $1.2^{\circ}$  とも約7.5%で  $\delta 2$  による 差はなく,Mo による違いも  $0.6 \leq Mo \leq 1.3$ ではほとんど ない.一方,Pb/Pto は Mo  $\leq 0.95$  において,Mo の増加と ともに高流量側での低下が大きくなるのに対して,  $0.95 \leq Mo \leq 1.3$  においてはその特性に大きな変化はな い.

# (4) 作動安定性

本試験条件であるノミナル抽気条件 Abex/Ac = 0.09, 流 量比範囲 (MFR > 0.3) においては超音速域においてもバ ズの発生はなかった.しかし,後述するように Mo = 1.3 においては抽気出口面積比 Abex/Ac が小さい場合にバズ が発生しており,ノミナル抽気条件においても MFR < 0.3 ではバズが発生する可能性がある.

# 4.1.2 高速域(1.4 ≤ Mo ≤ 2.1)の空力特性

# (1) 総圧回復特性

総圧回復率 Pr は Mo の増加とともに衝撃波損失が増加 し,臨界作動点では Mo = 1.4 で Pr = 0.976 ( $\delta 2 = 0.0^{\circ}$ ), Mo = 2.1 で Pr = 0.912 ( $\delta 2 = 13.2^{\circ}$ ) である.設計マッハ数 Mo = 2.0 における臨界作動点の総圧回復率は非粘性総圧回復 率 Pr\_shk = 0.959 に対して Pr = 0.936 ( $\delta 2 = 12.0^{\circ}$ ) となって おり,衝撃波損失以外の粘性損失も含めてほぼ設計通り の総圧回復性能を示した.亜臨界作動域で達成される最 大総圧回復率はノミナル可変範囲においては第2ランプ 角  $\delta 2$ を大きくすると 1.5  $\leq$  Mo  $\leq$  1.9 では 1%~2.5 %程 度高くなるが, Mo  $\geq$  2.0 ではその感度は小さい.

亜臨界作動域の低流量側では Mo ≥ 1.6 で総圧回復率が 低い領域がみられる.これは図 4.3 に示すように MFR の 減少とともに最終衝撃波が上流に移動し, 第2ランプ衝 撃波との干渉により生じる剪断層がインテーク内部に呑 み込まれることによる. すなわち, 剪断層より下側(カ ウル側)の第2ランプ衝撃波による圧縮を受けずに最終 衝撃波による圧縮のみを受けた,衝撃波損失の大きな気 流がインテーク内部に呑み込まれるためである.これに よる総圧回復率の低下量は Mo が大きい場合ほど大きく、 Mo = 1.8 では最大総圧回復率より2%以上の低下を示し た. また, Mo=1.8 では総圧回復率が低い亜臨界作動領域 ではわずかに衝撃波の振動が観察され, Mo ≥ 1.9 ではバ ズ状態となった.これは衝撃波間干渉による剪断層及び 総圧損失が大きく運動量の小さい流れの流入によって, カウル側境界層の不安定な剥離が生じたためと考えられ る (Ferri 型不安定によるバズ). 一方, Mo ≤ 1.7 におけ るバズは最終衝撃波が第1ランプ面に到達して最終衝撃 波と第1ランプ境界層との干渉によって大きな剥離を生 じた際に発生した(Dailey 型不安定によるバズ). (2) ディストーション特性

ディストーションについてはすべての Mo においてエン ジン安定作動のための要求値である D.I.≦ 7.5 %を満たし た.しかし,周方向ディストーション DC(60) は臨界作

動点近傍では十分小さいものの、 $Mo \ge 1.6$ の亜臨界作動 域では先に述べた総圧回復率が低下する領域において MFRの減少に伴ってDC(60)が急激に大きくなる特性を 示す. 図 4.4 に Mo = 1.7,  $\delta 2 = 6.0°$ における出口総圧分布 を示す. DC(60)が悪化する作動領域ではカウル側に大 きな総圧損失領域が発生し、大きな周方向ディストーションと総圧回復率の低下を発生させていることがわかる. これは先述した通り、第2ランプ衝撃波による圧縮を受けずに最終衝撃波による圧縮を受けた総圧損失の大きな 気流がカウル側に流入するためである.  $Mo \leq 1.7$ では試 験を行った流量比範囲においてはカウル側総圧損失領域 に剥離は認められないが、Mo = 1.8では亜臨界安定作動限 界流量比においてカウル側に剥離領域が生じており、先 に述べたようにこの剥離が $Mo \geq 1.8$ におけるインテーク 流れの不安定を引き起こしているものと考えられる. (3) 抽気特性

抽気特性は低速域と基本的に同様の特性を示す.設計 マッハ数 Mo = 2.0 における臨界作動点の MFR\_bleed は Mo = 2.0 では 5.0 % ~ 5.8 %となっており,設計値である 5.5 %とほぼ一致した.低流量側において Pb/Pto 及び MFR\_bleed ともに低下する領域が生じ,Mo  $\leq$  1.7 におい ては最終衝撃波が第1ランプ面に到達してランプ境界層 剥離を伴うバズの発生領域と一致している.また,最大 Pb/Pto は Pb/Pto = 0.78 (Mo = 1.4) ~ Pb/Pto = 0.51 (Mo = 2.1) と低下するが,最大 MFR\_bleed は Mo = 1.4 で 7.5 %, Mo = 2.1 で 8.6 %と Mo とともにわずかに増加する.しか し,バズが発生していない安定作動域に限れば Mo = 2.1 においても最大 MFR\_bleed は 8.0 %であり,安定作動域で の MFR\_bleed の Mo による変化は小さい.

(4) 作動安定性

この速度域においてはすべてのマッハ数においてバズ が発生するが、先に述べたように Mo = 1.8 を境界として 低マッハ数域と高マッハ数域とでバズ発生要因が異なる. 前者は最終衝撃波と第1ランプ境界層の干渉により生じ た大きな剥離がその要因である(Dailey 型不安定<sup>11)</sup>)のに 対して、後者は最終衝撃波と第2ランプ衝撃波との干渉 により生じた剪断層とともに総圧損失が大きく運動量の 小さい流れがカウル側に呑み込まれ、これが亜音速ディ フューザ部における剥離を誘起することがその要因であ る (Ferri 型不安定). その結果として, Moによるインテ ークの亜臨界安定作動余裕 ΔMFR\_sub は図 4.5 に示すよう に Mo=1.8 の前後で大きく変化し, Mo ≥ 1.8 では急激に  $\Delta$ MFR\_sub は小さくなる. Mo = 2.0 では  $\Delta$ MFR\_sub は約 5%となり、設計値8%を大きく下回った.これは設計で は考慮されていない流れの3次元性によるものと考えら れる. 即ち, インテーク側方への漏れ流れ (Sideway Spillage)が生じることでインテークに呑み込まれる流管 の鉛直方向高さが2次元流れを仮定した設計流れに比べ て同じ捕獲流量比では高くなること、また同時にスパン 方向のマッハ数分布を生じ第2ランプ衝撃波が湾曲する ことが第2ランプ衝撃波と最終衝撃波との干渉による剪 断層のインテークへの呑み込みを設計値よりも大きな捕

獲流量比で生じさせるためと考えられる<sup>12)</sup>.また, $\delta 2 \epsilon$ 大きくすることによる亜臨界作動域の拡大は $Mo \ge 1.8$ で はほとんどないが,エンジン作動適合制御に重要な亜臨 界安定作動限界の最小流量比 $MFR_limit$ についてはMo =1.8付近を除くと第2ランプ角 $\delta 2$ で2.4°の変化により低マ ッハ域及び高マッハ域ともにより約6%の調整能力を有 する(図4.6).

一方、Pb/PtoのMFRに対する変化に着目するとすべて のMoにおいてバズ発生まではMFRの変化に対して単調 な変化を示し、Dailey型不安定によるバズが発生する Mo  $\leq$  1.7 ではMFR\_limitでほぼ最大 Pb/Ptoとなる。Ferri 型不安定によるバズが発生するMo  $\geq$  1.8 では最大 Pb/Pto よりも低い Pb/Ptoでバズが発生するが、図4.7 に示すよ うに亜臨界安定作動の限界抽気プレナム圧力比(Pb/Pto) \_limit は  $\delta$ 2 による影響はほとんどない。このことから、 バズ回避のためのインテーク可変制御にとって抽気プレ ナム圧力が有効な参照パラメタとしての特性を有してい るものと考えられる。

#### 4.2 スロート部抽気による空力特性への影響

第2章で述べた通り,本インテークに設計では空力性 能の改善の観点からスロート部での抽気を行うこととし, Mo = 2.0 における CFD 解析による検討をベースとして抽 気出口面積比 Abex/Ac = 0.09 をノミナル値として設定し, 前節においてその抽気条件における空力特性について述 べた.ここでは抽気出口面積比を変えることによりスロ ート部抽気条件を変えた場合の空力特性について述べる.

図 4.8 に抽気条件を変えた場合の Mo =  $0.6 \sim 2.1$  におけるインテーク空力特性を示す. 第2ランプ角  $\delta$ 2 は各 Mo においてノミナル可変範囲における最小転向角である. Mo  $\geq 1.5$  のデータについては総圧レーク計測ピッチ 90°の試験結果である.

# 4.2.1 低速域(0.6 ≤ Mo ≤ 1.3)における抽気の影響 (1)総圧回復特性

 $Mo \leq 1.05$ においては抽気出口面積比 Abex/Ac  $\geq 0.03$ では抽気条件の違いによって総圧回復特性に大きな差は なく、ノミナル抽気条件(Abex/Ac = 0.09)と同様の特性 を示す.しかし、Mo  $\geq 1.2$ では低流量側に総圧回復率が 低下する領域が見られ、Abex/Ac が小さいものほど、す なわち抽気流量が小さいものほど、大きな MFR で総圧回 復率の低下が見られる.これは抽気流量の小さいものほ ど同じ MFR における最終衝撃波位置が上流側にあるた め、ランプ面での最終衝撃波と境界層との干渉によって 生じる境界層厚みの増加に対して、スロート部抽気での 吸い込みが不足するためと考えられる.特に Mo = 1.3 に おいてはその衝撃波・境界層干渉により大きな剥離を生 じ、総圧回復率の低下とともにバズが発生した. なお, 抽気を止めた場合(Abex/Ac=0.00)は Mo  $\geq$  0.8 では Abex/Ac  $\geq$  0.03の総圧回復率に比べて臨界作動点近 傍において1%~2%の総圧回復率の低下を示し,低速域 においても抽気が後述するディストーション特性も含め た空力特性改善に有効であることを示した. (2)ディストーション特性

 $Mo \leq 1.05$ , Abex/Ac  $\geq 0.06$  ではノミナル抽気条件と同 様の特性を示すものの、これ以外の条件ではAbex/Acが 小さいものほど D.I.及び DC(60) ともに悪化する.特に Mo ≥ 1.2 ではその傾向が顕著となる. 図 4.9 に Mo = 1.2. δ2 = 0.0°, Abex/Ac = 0.03 ~ 0.09 における出口総圧分布を 示す.ノミナル抽気条件 Abex/Ac = 0.09 ではスロート部 抽気によりランプ側においても総圧損失領域はほとんど なく均一な総圧分布であるのに対し, Abex/Ac ≤ 0.06 で はランプ側に総圧損失領域が生じる.特に Abex / Ac = 0.03 ではその総圧損失領域は大きく,臨界作動点近傍におい ても Abex/Ac = 0.06 に比べて DC(60) で 0.1 以上の悪化と なる. また,低流量側ではAbex/Ac  $\geq 0.06$ とは異なり, MFR の減少とともにその総圧損失領域が拡大し、ディス トーションが悪化する.これは先に述べたとおり、低流 量側での衝撃波・境界層干渉によるランプ面境界層厚み の増加に対してスロート部抽気での境界層吸い込みが不 足するためと考えられる.

#### (3) 抽気特性

MFR に対する抽気特性はノミナル条件におけるものと 基本的に同様である.最大 Pb/Pto は Abex/Ac による違い はほとんどないため、本試験条件では最大 MFR\_bleed は Abex/Ac とほぼ比例し、約 2.5% (Abex/Ac = 0.03) ~約 7.5% (Abex/Ac = 0.09) である.しかし、臨界作動点~ 超臨界作動域では Abex/Ac による MFR\_bleed の違いは小 さく、Abex/Ac による最大インテーク出口流量比の違い はみられない.また、MFR に対する MFR\_bleed の変化は 低流量側にいくほど小さくなる傾向を有し、この傾向は Abex/Ac が小さく Mo が大きい場合に顕著となる.

# (4) 作動安定性

Mo  $\leq$  1.2においては本試験条件ではバズの発生は見ら れず, Mo = 1.3, Abex/Ac  $\leq$  0.06においてのみバズが発生 した. Mo = 1.3における亜臨界安定作動余裕  $\Delta$ MFR\_sub は Abex/Ac = 0.06 で  $\Delta$ MFR\_sub = 0.38 であるのに対して抽気 を止めた場合(Abex/Ac = 0.00)では  $\Delta$ MFR\_sub = 0.23 と なり, MFR で約15%の作動域減少となっている.これに 対してバズ発生の MFR で Abex/Ac = 0.06 と Abex/Ac = 0.00 での MFR\_bleed の差は5%程度であり,スロート部 抽気が抽気流量差以上にバズ発生を抑制していることを 示している.またバズが発生する抽気プレナム圧力比 (Pb/Pto)\_buzz の変化は第2ランプ角  $\delta$ 2による変化と同様 に抽気条件の違いによる変化も本試験条件の範囲におい ては小さい.

4.2.1 高速域(1.4 ≤ Mo ≤ 2.1)における抽気の影響
(1)総圧回復特性

Abex/Ac  $\geq 0.06$  では臨界作動点近傍における総圧回復 率は抽気条件による変化はほとんどなく、ノミナル抽気 条件と差はない.しかし、Abex/Ac = 0.03 では高マッハ数 域 (Mo  $\geq$  1.7) において Mo が大きくなるにつれて著しく 総圧回復率が悪化する. Mo = 2.0 においては、Abex/Ac  $\geq$ 0.06 での臨界作動点で Pr = 0.93 程度であるのに対して、 Abex/Ac = 0.03 では Pr = 0.87 となり、6 %以上の性能低下 を示した.これはスロート部抽気の不足によってランプ 側境界層が十分に排除できない結果、亜音速ディフュー ザ部のランプ側に大きな総圧損失領域が生じるためであ る.

亜臨界作動域における MFR に対する総圧回復率の特性 は Abex/Ac  $\geq$  0.06 においては基本的にノミナル条件と同 様である.しかし,第2 ランプ衝撃波と最終衝撃波との 干渉で生じる剪断層を呑み込む MFR は Abex/Ac によって 変化し,Abex/Ac が小さい場合ほど大きな MFR で剪断層 を呑み込む状態となって総圧回復率の低下が生じる.先 に述べた通り,Mo  $\geq$  1.9 では総圧回復率の低下と同時に Ferri 型不安定によるバズが発生し,Abex/Ac = 0.06 では亜 臨界安定作動域は小さい.さらに低流量側で MFR の減少 とともに急激に総圧回復率が低下する領域が見られるが, この領域では全ての Mo において Dailey 型不安定によるバ ズ発生領域となっている.

(2) ディストーション特性

 $Abex/Ac \ge 0.06$  ではノミナル抽気条件 (Abex/Ac = 0.09) と基本的な特性は同じであるが, 亜臨界作動域でのカウ ル側総圧損失領域の拡大によるディストーションの悪化 は総圧回復特性と同様に、Abex/Acが小さいものほど大 きな MFR で生じる. また, Abex/Ac  $\geq 0.06$  におけるディ ストーションは臨界作動点近傍では何れの Abex/Ac でも D.I. 及び DC(60) ともに小さく良好な特性であるのに対し て, 亜臨界作動域における DC(60) のピーク値に着目す ると、 $1.6 \leq Mo \leq 1.8$ では Abex/Ac が大きいものほどそ のピーク値が高く,周方向ディストーションが悪化する 傾向を示す.これは図 4.10 に示す総圧分布 (Mo = 1.7, δ2 = 6.0 deg)からわかるように亜臨界作動域における周方向 ディストーションの要因であるカウル側の総圧損失領域 が Abex/Ac ととともに拡大するためである. Abex/Ac が 大きい場合にはスロート部抽気での吸い込み流量が多い ためインテーク内の流れをランプ側に偏向させるためと 考えられる.

一方, Abex/Ac ≤ 0.03 ではスロート部の抽気不足によ ってランプ側境界層を十分に排除できない結果, 図 4.10 に示すようにランプ側に大きな総圧損失領域を生じ, 臨 界作動点近傍においても Abex/Ac ≥ 0.06 と比較して大き なディストーションとなっている.

#### (3) 抽気特性

抽気特性はノミナル条件におけるものと同様である. 最大 MFR\_bleed は Mo とともにわずかに増加し, Mo = 2.1 では Abex/Ac = 0.03 において 3.0 %, Abex/Ac = 0.15 にお いて 13.4 % である. 超臨界作動域では Abex/Ac  $\leq$  0.09 に おける MFR\_bleed に差はほとんどなく最大インテーク出 口流量比はほとんど同じとなる. 0.09  $\leq$  Abex/Ac  $\leq$  0.15 では Abex/Ac とともに最大インテーク出口流量比は減少 するが, 臨界作動点においては Mo = 2.1 においても 1 % 程度の変化に過ぎない.

(4) 作動安定性

Abex/Ac ≥ 0.03 におけるインテーク 亜臨界 安定 作動 余 裕 AMFR\_sub, 及び安定作動限界最小流量比 MFR\_limit を それぞれ図 4.11 及び図 4.12 に示す. Abex/Ac ≥ 0.06 では Abex/Ac が大きく抽気流量比の大きな場合ほど, 亜臨界 安定作動域が拡大する. Abex/Ac = 0.15 においては Abex/Ac = 0.06と比較して, Mo ≤ 1.7では10%以上, Mo ≥ 1.8 においても5%以上の $\Delta$ MFR\_subの改善となり, MFR\_limit についても Abex/Ac = 0.06 ~ 0.15 において Mo ≤ 1.7 で約10%, Mo ≥ 1.8 で約7%の調整能力を有す る. Mo ≥ 1.9, Abex/Ac = 0.06 では  $\Delta$ MFR\_sub < 5% であ り, Mo ≥ 1.9 では少なくとも Abex / Ac = 0.09 に相当する 抽気流量が必要である.一方, Abex/Ac = 0.03の場合は, Abex/Ac  $\geq 0.06$  の場合と異なり、Mo  $\geq 1.8$  においても最 終衝撃波が第1ランプ面に到達して第1ランプ境界層剥離 が生じるまでバズ発生はなく、結果的に Abex/Ac  $\geq 0.06$ よりも大きな亜臨界作動域を有する結果となった.これ は抽気不足からくるランプ側境界層の発達とその排除効 果によってインテーク内部の流れがカウル側に偏向し, Mo ≥ 1.8 でのバズ発生要因である衝撃波間干渉で生じる 剪断層呑み込みに伴うカウル側の不安定な剥離を抑制す るためと考えられる.しかし,超臨界作動域も含めてす べての作動域においてインテーク流れは常に不安定で最 終衝撃波のわずかな振動も観察され,インテーク出口部 総圧の変動も大きい.

図 4.13 に亜臨界安定作動限界抽気プレナム圧力比 (Pb/Pto)\_limit を示す.  $\Delta$ MFR\_sub 及び MFR\_limit と同様, (Pb/Pto)\_limit & Abex/Ac = 0.03 と Abex/Ac  $\geq$  0.06 とで は Mo  $\geq$  1.8 において大きく異なる. この違いは先に述べ た通り, インテーク内部流れが両者において大きく異な るためである. Abex/Ac  $\geq$  0.06 においては (Pb/Pto) \_limit は Mo  $\leq$  1.7 では最大 Pb/Pto とほぼ一致し, Abex/Ac に依らず一定である. 一方, Mo  $\geq$  1.8 において は Abex/Ac とともに低下し, Abex/Ac=0.15 では Abex/Ac = 0.06 に比べて約5% 低い値となっている. なお, Dailey 型不安定によってバズが発生した Abex/Ac = 0.03 におい ては Mo  $\geq$  1.8 においてもほぼ最大 Pb/Pto と一致する.

#### 4.3 第2ランプ衝撃波離脱による影響

第2章ですでに述べたように,第2ランプ可変範囲は空 力的に大きな変化がないと予測される第2ランプ衝撃波 の離脱限界と最終衝撃波/第2ランプ境界層干渉による 剥離限界とから設定されている.ここではインテーク・ エンジン作動適合のためのインテーク可変制御において 重要な低流量側での第2ランプ可変限界とした第2ランプ 衝撃波の離脱が空力特性に与える影響について述べる.

図4.14 及び図4.15 に衝撃波関係式で求められる衝撃波 離脱転向角よりも大きなオフノミナル第2ランプ角にお ける Mo = 1.5 及び Mo = 1.7 の空力特性をノミナル可変範 囲の結果とともに示す.また,臨界作動点近傍でのシュ リーレン写真を図4.16 及び図4.17 に示す.データは全て Abex/Ac = 0.09,総圧計測レークピッチ90°の場合のもの である.

オフノミナル第2ランプ角の場合 (Mo = 1.5 では δ2 = 6.0°及び12.0°, Mo = 1.7ではδ2 = 12.0°)の衝撃波パター ンは臨界作動点近傍においても最終衝撃波がカウル先端 より大きく離脱し、ノミナル可変範囲の衝撃波パターン と大きく異なっている.しかし、衝撃波離脱限界転向角 よりも 2° 程度大きいの場合 (Mo = 1.5, δ2 = 6.0° 及び Mo = 1.7, δ2 = 12.0°) には第2 ランプ衝撃波自体の離脱はほ とんどなく、第2ランプ衝撃波が最終衝撃波を形成した Mo = 1.5, δ2 = 12.0°においてもその離脱量は小さい.ま た、第2ランプ衝撃波と第1ランプ面境界層との干渉によ る剥離がδ2=12.0°では認められるが、その規模は小さく、 オフノミナル第2ランプ角においてもノミナル可変範囲 と同等の亜臨界安定作動域が確保されている. 空力特性 では、第2ランプ衝撃波による総圧損失の増加により総 圧回復率の低下と臨界作動点近傍での周方向ディストー ションの悪化が認められるが、その性能劣化は本試験範 囲では総圧回復率で約1%, DC(60) で0.1程度に過ぎな い. また, 亜臨界安定作動限界の抽気プレナム圧力比 (本試験範囲の Mo=1.5 と Mo=1.7 においては最大抽気プレ ナム圧力比と同等)はこのマッハ数域では第2ランプ角 82とともに増加し、亜臨界安定作動域もわずかではある が拡大する.

これらの結果は少なくとも低マッハ域(Mo ≤ 1.7)に おいては第2ランプ衝撃波の離脱による空力特性,特に エンジン安定作動にとって重要なディストーション及び インテーク安定作動余裕への影響は小さく,第2ランプ 可変範囲を衝撃波離脱限界転向角よりも大きく設定する ことが可能であることを示唆している.第2ランプ衝撃 波離脱を上限として第2ランプ可変範囲を本インテーク では設定しているが、今後、インテーク・エンジン作動 適合範囲の拡大の観点から、高マッハ域も含めて第2ラ ンプ可変範囲の拡大について検討する必要がある.

# 4.4 インテーク入口部横流れ偏角 β の影響

機体に統合された状態では機体(胴体及び翼)の影響 によって、インテーク入口部に流れのディストーション が生じる.特に、ジェット実験機のように後退翼下面に 搭載するインテークの入口部ではスパン方向の流れが誘 起される.ここではインテーク模型に主流に対して偏角 を与えることで調べたインテーク入口部横流れ偏角βの 影響について述べる.

図 4.18 に偏角  $\beta = 0^{\circ} \sim 4^{\circ}$  の Mo = 0.6 ~ 2.0 におけるイ ンテーク空力特性を示す. 第2ランプ角  $\delta$ 2 は各 Mo にお けるノミナル可変範囲における最小転向角である. また, 試験データは全て総圧レーク計測ピッチ 45° で行ったもの である. 但し, Mo  $\geq$  1.5 のバズ限界は総圧計測レークピ ッチ 90° での試験も実施したケースについてはその試験結 果を用いている.

総圧回復特性については、Mo ≤ 1.05の低速域での臨界 作動点近傍でわずかに総圧回復率が低下することを除く と、試験を行った $\beta \leq 4.0^{\circ}$ では横流れ偏角による影響は ほとんどない.低速域での総圧回復率の低下も1%以下 である.一方,ディストーション特性については図4.19 に示す Mo = 0.8,1.4 及び 2.0 での臨界作動点における出口 総圧分布から分かるように、 $\beta = 4^{\circ}$ では総圧分布の左右対 称性が崩れ、総圧損失領域の偏りを生じる。亜音速域で は風上側側壁の鋭い前縁での局所剥離による総圧損失. 超音速域では膨張加速による衝撃波総圧損失の増大が風 上側(図4.19では右側)の総圧損失領域を拡大させるた めと考えられる.このため、 $1.2 \leq Mo \leq 1.4$ を除く全て のマッハ数において, 横流れ偏角がある場合には臨界作 動点近傍で D.I.値及び DC(60) とも大きくなる. しかし, 最も顕著な Mo = 2.0 においても β = 0° に比べて D.I. 値で 0.01, DC(60) で 0.2 程度の悪化にとどまっており、ディ ストーション指標の点からはインテーク入口部での横流 れ偏角の影響は試験を行った $\beta \leq 4^{\circ}$ においては小さい. また,最大抽気流量比等の抽気特性についても横流れ偏 角の影響は認められない. 作動安定性についても、 $\beta = 4^{\circ}$ において Mo=1.4 及び 1.5 でバズが発生する MFR がわずか に大きくなり、亜臨界安定作動余裕が3%程度減少する ものの, Mo ≥ 1.6 では横流れ偏角による違いは見られず, 本試験を行った $\beta \leq 4^{\circ}$ においては大きな影響はない.

抽気条件を変えた場合においてもこれら空力特性の横 流れ偏角による違いはノミナル抽気条件とほぼ同程度の 違いであり,抽気条件による影響の違いは認められなか った. 本インテーク形状においては、 $\beta \leq 4^{\circ}$ の範囲ではある が横流れ偏角が空力特性に与える影響は小さく、良好な $\beta$ 特性を示した.これは、側壁形状として第2ランプより 下流のみを覆う形状を採用したことにより第1ランプ面 での側方への漏れ流れが生じ、これが横流れ偏角による 空力特性悪化に関係する風上側側壁前縁での流れ方向を インテークに平行な方向に修正する働きをしたためと考 えられる.

#### 4.5 バズ特性とバス発生条件

ここでは非定常総圧計測とシャドウグラフによる衝撃 波振動の高速ビデオ撮影により調べたバズ特性とその発 生条件について述べる.

# 4.5.1 バス特性

# (1) 低マッハ域でのバズ特性

低マッハ域では第1ランプ面に形成された最終衝撃波 と境界層との干渉により生じた大きな剥離を要因とする Dailey 型不安定のバズのみが観察された.図4.20に高速 ビデオにより撮影した低マッハ域でのバズ域の衝撃波振 動の様子を示す. 試験条件は Mo = 1.7, δ2 = 6.0°, Abex/Ac = 0.09, 各画像の時間間隔は約1.11 msec である. 第1ランプ面に最終衝撃波がある場合には境界層との干 渉により大きな剥離が生じていることが分かる. 最終衝 撃波の振動は超音速ランプ面にとどまらず,第1ランプ 上流部からインテーク内部までの大きな振幅で振動を繰 り返す.この衝撃波振動による総圧変動レベルは図4.21 に示すように主流総圧の約15%であり、これはMo=1.7 の垂直衝撃波による総圧損失分にほぼ相当する.なお. Mo = 1.7 では Ferri 型不安定の要因となる衝撃波間干渉に よる剪断層が呑み込まれる作動域(0.6 < MFR < 0.72) においても総圧変動は小さく,総圧変動レベルは主流総 圧の2%未満である.図4.22にバズ域での総圧変動の周 波数特性を示す。時間履歴及びパワースペクトルは図 4.20の可視化画像を取得した流量比におけるものである. 時間履歴から分かるように総圧変動は周期性が強く、パ ワースペクトルにおいても卓越周波数が見られる.総圧 変動の卓越周波数(f = 90 Hz)は図 4.20 に示した高速ビ デオ画像から求めた最終衝撃波の振動周波数と一致し, 総圧変動が最終衝撃波の振動に支配されていることを示 す.一方,卓越周波数は流量比の減少とともにわずかに 高くなるものの,本試験で取得したバズ域でのインテー ク流量比範囲ではその変化は小さい.

(2) 高マッハ域でのバズ特性

高マッハ域では、低流量作動域では低マッハ域と同様の Dailey 型不安定によるバズが発生し、高流量作動域においては衝撃波間干渉により生じる剪断層呑み込みを要因とする Ferri 型不安定によるバズが観察された.高速ビ

デオにより撮影した低流量作動域及び高流量作動域のバ ズ域での衝撃波振動の様子をそれぞれ図 4.23 及び図 4.24 に示す. 各図における可視化画像の時間間隔は約 1.78 msec である. 試験条件は何れも Mo = 2.0, Abex/Ac = 0.09 であるが、第2 ランプ角については図 4.23 が δ2 = 12.0°, 図 4.24 が 82 = 14.4°である. 図 4.23の低流量域で の衝撃波振動は低マッハ域におけるバズと同様に第1ラ ンプ先端からインテーク内部まで大きな振幅の振動とな っている. 超音速ディフューザ部での最終衝撃波の移動 速度に着目すると、上流側への移動時((h) → (k) → (a) → (c)) と下流側への移動時((c) → (e)) とで大き く異なり,上流側への移動に比べて下流側への移動速度 が大きい特徴を有している. 高速 VTR から算出された最 終衝撃波の平均移動時間は上流側への移動では約7.1 msec であるのに対して下流側への移動は約3.7 msec であり, 速度に換算するとそれぞれ約12.6 m/sec, 24.5 m/sec であ った.一方, Ferri 型不安定によって生じる高流量域での 最終衝撃波振動(図4.24)の振幅は低流量域に比べて小 さく,衝撃波は第2ランプ面で振動している.総圧変動 レベルも図4.25に示すように低流量域でのバズでは主流 総圧の約18%に達するのに対して、高流量域でのバズで は4~5%である.総圧変動特性については図4.26に示 すように高流量作動域でのバズにおいてもその変動は周 期性が強く、パワースペクトルの卓越周波数が存在する. しかし, その卓越周波数は低流量作動域を異なり, イン テーク流量比の減少とともに急激に高くなる特性を有し ている.本試験条件ではMFR = 0.70で卓越周波数 f = 51 Hz であるのに対して、Ferri 型不安定によるバズの最小 流量比 MFR = 0.65 では f = 83 Hz となった. 一方, Dailey 型不安定による低流量作動域のバズではf = 53-63 Hz まで 低下し,流量比による変化も小さい.なお,バズ発生臨 界作動点では間欠的な総圧変動を示しており、剪断層の 呑み込みが外部流の乱れによって間欠的に生じている状 態と考えられる.

(3) 気柱振動モデルに基づく振動周波数との比較

バズ域での衝撃波振動周波数の予測法として,その簡 便性から気柱振動モデルが用いられることが多い<sup>13-14)</sup>.気 柱振動モデルでは奇数次モードと偶数次モードがあるが ここでは最小周波数に着目して奇数次モードでの共鳴周 波数と本試験結果との比較を行う.

気柱振動モデルにおける奇数次モードの共鳴周波数 fr は気柱長さLsと特性速度Cを用いて次式で表される.

$$fr = \frac{2(n-1) + 1}{4Ls} \times C$$
 (4.1)

ここで, nは自然数であり, 最小共鳴周波数では n = 1 で ある.

本検討においては、図4.27に示すように、Ls はカウル 先端から流量調整プラグ位置までのインテーク模型内部 流路長さとし、特性速度 C はインテーク内部流路への流 入速度 Uc をその代表速度として、次式により与えた.

$$\mathbf{C} = \left| \mathbf{U}\mathbf{c} - \mathbf{a}_{c} \right| = \mathbf{a}_{c} \left| \mathbf{M}\mathbf{c} - \mathbf{l} \right| \quad \dots \quad (4.2)$$

ここで, a<sub>c</sub>はインテーク内部流路入口部(即ち,カウル 先端と第2ランプ後端を結ぶ面)での局所音速とし,次 式の関係から求められるインテーク内部流路への流入マ ッハ数Mcと主流総温Toを用いて求めた.

ここで、Prは総圧回復率、MFR\_capは捕獲流量比、Aiは カウル先端と第2ランプ後端を結ぶ面の面積、Acは捕獲 面積である. (A/A\*)<sub>M</sub>は等エントロピー流れにおけるチ ョーク面積に対する流れ断面積の比である.

図 4.22 及び図 4.26 には上記のモデルで求められた気柱 振動の共鳴周波数を示す.流量比の変化に対する周波数 の変化は試験結果と同様,流量比が減少するにつれて周 波数が高くなる傾向を示した.気柱振動モデルの共鳴周 波数は, Mo = 2.0 (図 4.26) では試験で得られた卓越周波 数と 20 Hz 程度の差が見られるものの, Mo = 1.7 (図 4.22) ではほぼ一致しており,ここに示した単純な気柱振動モ デルでもバズ周波数の大まかな予測には利用できるもの と考えられる.しかし,気柱振動モデルがバズの流体振 動を的確にモデル化しているかについては今後,十分な 検証を行う必要がある.なお,この気柱振動モデルに基 づいて計算された実機におけるバズ周波数は,高度 40 kft, Mo = 2.0 では fr = 20 ~ 40 Hz である.

# 4.5.2 Dailey 型不安定によるバズ発生条件

本インテーク形状においては Mo  $\geq 1.3$ の全ての Mo に おいて Dailey 型不安定によるバズが発生した. Dailey 型 不安定によるバズ発生は最終衝撃波・境界層干渉による 境界層剥離がその要因であり,乱流境界層の剥離条件と されている衝撃波前後の圧力比 1.87 (垂直衝撃波の場合 は上流マッハ数 1.32 に相当)が超音速ディフューザの設 計指標として一般的に用いられている<sup>15)</sup>. 図 4.28 に示す ように,本インテークの第2ランプノミナル可変範囲で はこの条件を満たすように設定しているため,最終衝撃 波が第2ランプ面上にある条件下においては Dailey 型不 安定によるバズの発生は何れのマッハ数においても認め られなかった.しかし,第1ランプ面下流部マッハ数 (M1\_d)が1.32を越える Mo  $\geq$  1.7 において,最終衝撃波 が第1ランプ面に到達すると同時に境界層剥離を伴うバ ズが発生しており, Dailey 型不安定によるバズ発生の予測 指標として乱流境界層の剥離条件は妥当であると考えら れる.しかし,第1ランプ上流部の局所マッハ数 (M1\_u) が1.32 未満である $1.3 \leq Mo \leq 1.4$ においても第1ランプ 境界層剥離を伴うバズの発生が見られる.これは第1ラ ンプ上流部においては十分に境界層が乱流に遷移してい ないためと考えられる.層流境界層は乱流境界層に比較 して小さい圧力比(1.3程度)で剥離を生じることから, 境界層が発達していないランプ上流部に最終衝撃波が到 達するような低流量作動域においてはバズ発生に関して 境界層の性質に留意する必要がある.

# 4.5.3 Ferri型不安定によるバズ発生条件

Mo ≥ 1.8 で発生した Ferri 型不安定によるバズは先に述 べた通り,第2ランプ衝撃波と最終衝撃波との干渉で生 じる剪断層のインテーク内部への呑み込みがその要因で あり,その剪断層強度がバズ発生に関係していることが 知られている.剪断層強度はその上下の総圧差として定 義され,次式により表される.

剪断層強度 
$$= 1 - \frac{Pta}{Ptb}$$
 ······(4.4)

ここで、Ptaは最終衝撃波のみを通過した剪断層よりカウル側の流れの総圧、Ptbはランプ衝撃波と最終衝撃波の両者を通過した剪断層よりランプ側の流れの総圧である.

図 4.29 に衝撃波関係式より計算された本インテーク形 状での剪断層強度を示す. インテーク入口マッハ数 Mo と ともにその強度は増加し, Ferri 型不安定によるバズ発生 の臨界マッハ数 Mo = 1.8 での剪断層強度は約 6.3 %であ る.特に剪断層の呑み込みとともにバズが発生した Mo  $\geq$ 1.9 における剪断層強度は9%以上となる.Fisher ら<sup>16)</sup> は Ferri 型不安定によってバズが発生し得る剪断層強度は 2 次元インテークでは約7%と報告している.本試験結果 もこれに一致しており,Fisher らの条件は超音速ディフュ ーザ設計において Ferri 型不安定によるバズ発生の予測に 有効な判断指標であると考えられる.

#### 4.6 CFD 解析結果との比較

本インテークの空力設計では、その詳細形状検討は3 次元 CFD 解析による結果を基に行っている.ここでは空 力設計検討において用いた CFD 解析コードによる予測結 果と風洞試験結果との比較を行い、その評価について述 べる.

#### 4.6.1 CFD 解析手法の概要

CFD 解析に用いたコードでは、3 次元圧縮性 Navier-Stokes 方程式を基礎方程式とし、対流項には Chakravathy-Osher の TVD スキーム、粘性項には 2 次精度の中心差分 を用いている. 乱流モデルには低レイノルズ数型 k-ε モデ ルを用いた<sup>17-19)</sup>. 図 4.30 は計算格子の一例である.計算
領域は流れの対称性を仮定して中心断面で分割したイン テーク流路半分だけとした.領域分割数は4,総格子点数 は45万点である.インテーク出口部の下流には出口直径 の3.8倍長さの直管部とその下流にインテークの流量調整 を行う第2スロートを設けた.また,スロート抽気部に おいても抽気出口部にスロートを設け,その絞り比を変 えることにより抽気条件を変化させることができる. CFD 解析でのレイノルズ数はほぼ風洞試験条件と同じで ある.

#### 4.6.2 風洞試験結果と CFD 解析結果との比較

代表例として, Mo = 0.8, Mo = 1.2, Mo = 1.6 及び Mo = 2.0 における CFD 解析結果と風洞試験結果との比較を図 4.31 に示す. 図中における横軸はインテーク捕獲流量比 MFR\_cap である.

抽気流量比 MFR\_bleed を除くと, CFD 解析結果と風洞 試験結果はインテークの基本空力特性については良く一 致している. MFR\_bleed における違いは CFD 解析と風洞 試験とでは抽気空気の排出機構の違いによるものである. 風洞試験ではスロート部より抽気された空気がインテー ク模型左右両側の抽気排出ダクトを介して外部に排出す るため, 圧力損失を生じるが, CFD 解析ではこの抽気排 出機構を模擬していない. このため, 同じ抽気出口面積 比では CFD 解析結果の MFR\_bleed は抽気排出ダクトにお ける圧力損失の影響がほとんどないため風洞試験結果よ りも大きい結果となった. また, 超音速域の出口総圧分 布において CFD 解析で見られる2次流れによる総圧損失 領域が風洞試験結果に現れていない.

本試験ではインテーク内部流路での詳細な圧力分布等 の計測を行っていないため詳細な流れの比較はできない が、インテーク空力設計においてその評価指標とする総 圧回復率やディストーションレベルについては亜音速か ら超音速の全ての領域において CFD 解析結果は風洞試験 結果と良く一致しており、本 CFD 解析手法はインテーク の空力設計検討においては十分に有用であると考えられ る.

しかし,インテーク出口総圧分布の比較にあるように 必ずしも CFD 解析結果が風洞試験結果と一致しない点も あり,インテーク空力特性の高精度な予測のためには乱 流モデル等について改善を行う必要がある.また,抽気 特性については抽気排出機構まで含めたモデル化が今後 の課題である.

# 4.7 インテーク・エンジン作動適合点におけるインテ ーク性能

ここでは風洞試験によって得られたインテーク空力特 性と搭載エンジンの作動特性から得られるインテーク・ エンジン作動適合点におけるインテーク性能について述 べる.特に断りのない限り,インテーク抽気条件は Abex/Ac = 0.09,エンジン作動条件は標準大気で評定高度 h = 40 kft,最大推力(回転数100%)時とした.

# 4.7.1 第2ランプ可変制御によるインテーク・エンジン作動適合

本インテークでは第2ランプ可変制御によるインテー ク・エンジン作動適合を想定している.インテーク・エ ンジン作動適合においては推進システムの正味推力が大 きく,可変制御の参照パラメタとして用いる抽気プレナ ム圧力比のマッハ数変化が単調となるように第2ランプ 可変制御を行うことが望ましい.このため,第2ランプ 角による推進システムの正味推力の変化とマッハ数によ る抽気プレナム圧力比の変化に着目し,マッハ数に対す る第2ランプ角を設定した.

(1) 第2ランプ角による推進システム正味推力の変化

図 4.32 は Mo = 2.0 及び 1.8 におけるインテークの総圧回 復特性とエンジン作動線を示したものである. インテー ク・エンジン作動適合点は第2ランプ角δ2により変化し、 これにより推進システムの正味推力は変化する.風洞試 験で得られたインテーク空力特性とエンジン性能解析か ら求めた推進システムの正味推力を図4.33に示す.イン テーク付加抵抗である抽気抵抗については風洞試験で得 た抽気流量特性と1次元解析から、漏れ抵抗については CFD 解析結果から、それぞれ推定した. 第2ランプのノ ミナル可変範囲においては Mo ≥ 1.9 では、第2 ランプ角 が小さい場合に正味推力が大きくなる.これは Mo ≥ 1.9 では第2ランプ角が大きくなるにつれて作動適合点が臨 界作動点から超臨界作動域に変化して総圧回復率が低下 するためである (図 4.32 参照). 一方, Mo ≤ 1.8 では第2 ランプ角が大きくなるにつれて作動適合点が亜臨界作動 域から臨界作動点側に変化するため漏れ抵抗が小さくな り、正味推力が増加する.Mo≤1.8における作動適合点 は亜臨界作動域にあるため,総圧回復率の変化は小さく, 正味推力に与えるその影響は小さい.なお,Mo ≤ 1.3 で は第2ランプ角による正味推力の変化はほとんどない.

(2) マッハ数による抽気プレナム圧力比の変化

図 4.34 に作動適合点における抽気プレナム圧力比のマ ッハ数による変化をバズ限界線及びディストーション限 界線とともに示す.第2ランプ可変制御を行う1.4  $\leq$ Mo  $\leq$  2.1 においてはマッハ数の増加とともに抽気プレナ ム圧力比は低下し,第2ランプ角が大きいほど抽気プレ ナム圧力比は小さい.また,ノミナル可変範囲において 作動適合点がインテークの安定作動域にあることが分か る.なお,バズ限界及びディストーション限界は第2ラ ンプ角によってわずかに変化するが,図4.34 では最も厳 しい条件を示している.

# (3) インテーク・エンジン作動適合点性能評価のための 第2ランプ角の設定

上記の推進システム正味推力の第2ランプ角による変 化及び抽気プレナム圧力比のマッハ数変化から,正味推 力が大きく,かつ抽気プレナム圧力比の変化がマッハ数 に対して単調変化となるように,図4.35に示す第2ラン プ角を設定した.なお,図4.33及び図4.34における塗り つぶし記号は設定した第2ランプ角における正味推力及 び抽気プレナム圧力比である.

## 4.7.2 作動適合点におけるインテーク性能の評価

上記で設定した第2ランプ角に制御された場合のエン ジン・インテーク作動適合点における総圧回復性能を他 機例20) とともに図 4.36 に示す.本インテークのサイジン グでは Mo ≥ 0.8 で補助インテーク無しに作動することを 設計条件としているため、低マッハ域(Mo < 0.8)では エンジンとの流量適合点が高流量比側となり総圧回復性 能はやや低下する.しかし、最大推力で運用する速度域 (0.8 ≤ Mo ≤ 2.0) においては他機例と比較して良好な総 圧回復性能となっている.特に, $1.2 \leq Mo \leq 2.1$ では総 圧回復性能の評価指標のひとつである MIL-E-5008 B と比 較しても,これを上回る性能となっている.また,図 4.37 及び図 4.38 にディストーションインデックス (D.I.) 及び周方向ディストーション(DC(60))を示す. 試験を 行った速度域 (0.6 ≤ Mo ≤ 2.1) において, 搭載エンジン 作動のためのディストーション要求制限(|D.I.|≦ 7.5%)を満足し、DC(60)も0.3以下となっており、作 動適合点におけるディストーション特性は概ね良好であ る.

作動安定性についても図4.34に示したように,作動適 合点はインテークの安定作動域にあり,インテークサイ ジングは適切であると考える.先に述べたように,高マ ッハ域(Mo ≥ 1.8)ではバズ限界までの安定作動余裕は マッハ数が大きくなるにつれて急激に小さくなる.図 4.39に示すようにインテーク・エンジン作動適合点にお ける流量比とバズ限界流量比との差で示した安定作動余 裕(ΔMFR\_sub@opr)はMo ≥ 1.9では4~5%まで低下 するが,第2ランプ角をエンジン作動条件に合わせて変 化させることにより,本試験における第2ランプ角の範 囲においても8~10%までの安定作動余裕を確保できる ことが分かる.しかし,大きな大気変動や機体姿勢角の 変化などによる急激なインテーク流入状態の変化におい ても安定作動余裕として十分であるかについては今後検 討する必要がある.

#### 4.7.3 作動適合点における抽気条件の評価

ここまで,作動適合点性能ではノミナル抽気条件 Abex/Ac=0.09の場合について述べてきた.ここでは抽気 設計において最も厳しい Mo=2.0において,作動適合点 性能に対する抽気条件について述べる.図4.40は抽気出 口面積比 Abex/Ac に対する h = 40 kft におけるエンジン最 大推力時のインテーク・エンジン作動適合点性能を示し たものである.第2ランプ角は δ2 = 12.0°である.インテ ーク付加抵抗である抽気抵抗については風洞試験で得た 抽気流量特性と1次元解析から,漏れ抵抗については CFD 解析結果から,それぞれ推定した.

既に述べたように、Abex/Ac  $\leq 0.03$ では空力性能が大 きく劣化するため、作動適合点性能は極めて悪い.一方、 Abex/Ac  $\geq 0.06$ では良好な性能となっており、ノミナル 抽気条件とした Abex/Ac = 0.09で総圧回復率及びインテ ーク抵抗とも最も良い性能を示した.このときの抽気流 量比は MFR\_bleed = 0.063である.Abex/Ac > 0.09におい て総圧回復率がわずかに低下するのは作動適合点が超臨 界作動側に変化するためであり、インテーク付加抵抗に ついては漏れ抵抗が一定となる一方、抽気抵抗が増加す るためである.本風洞模型においては Abex/Ac = 0.09が Mo  $\geq 1.5$ では最適な抽気条件であった.しかし、抽気条 件として与えた抽気出口面積比 Abex/Ac の最適値は抽気 空気の排出ダクト形状等に影響されるため、実機インテ ークにおける抽気条件の設定においては、その抽気排出 ダクト形状等を考慮した条件設定を行う必要がある.

#### 5. おわりに

ジェットエンジンを搭載した小型超音速実験機(ジェ ット実験機)に搭載するマッハ2までの飛行速度で作動 する2次元外部圧縮型可変形状超音速インテークの開発 を進めている.その一環として行ったジェット実験機第2 次形状超音速インテーク(C313形状)の空力設計と,推 進システム性能予測及びインテーク可変制御開発に必要 なインテーク空力特性の取得を目的として行ったインテ ーク単体空力特性取得風洞試験の結果について述べた. 得られた結果をまとめると以下の通りである.

風洞試験で得られた総圧回復性能やディストーション 特性は、CFD 解析で事前に予測した特性と概ね一致し、 設計目標を満足したほか、インテーク入口部における横 流れの影響についても横流れ偏角4°までの範囲において は何れのマッハ数においても大きな空力性能の劣化は見 られず、良好な特性を示した.インテーク・エンジン作 動適合についても、作動適合点は良好な空力性能のイン テーク安定作動域にあり、本インテークの基本流路形状 及びインテークサイジングは妥当であると考えられる. また、抽気プレナム圧力比は本試験条件の範囲において は第2ランプ角や抽気条件による影響は小さく、インテ ークの作動状態を適切に示すパラメタとなることを確認 した. 一方,作動安定性についは,マッハ1.3以上においては 低流量側でバズが発生し,特にマッハ1.8以上の高マッハ 域においてはFerri型不安定によるバズ発生のためインテ ークの安定作動余裕が急激に減少することが判明した. しかし,超音速ランプ可変制御及び抽気制御により高マ ッハ域での安定作動余裕を改善できる結果を得た.また, Dailey型不安定バズ発生に関する乱流境界層剥離条件及び Ferri型不安定バズに関するFisherらによる剪断層強度条 件と本試験におけるバズ発生条件とを比較した結果,こ れらの条件が概ね妥当であることが分かった.

## 謝 辞

風洞試験の実施に当たっては,模型制御・計測ソフト ウエアの作成など,東京理科大学大学院生の山路俊之氏 と山本勝史氏に多大なご協力を頂いた.また,インテー ク・エンジン作動適合計算に必要なエンジン特性解析に ついて,当所航空推進研究センター二村尚夫氏にご協力 頂いた.ここに感謝の意を表す.

### 参考文献

- 坂田公夫;次世代の超音速旅客機に向けた実験機計 画,'97 航空ビジョン講演会講演集(1997) pp. 31-36.
- 村上哲;小型超音速ジェット実験機の概念設計,平成12年度次世代超音速機技術の研究開発成果報告会前刷り集(2000) pp. 62-65.
- 3)村上哲,渡辺安;小型超音速実験機インテークの空力設計検討,第38回飛行機シンポジウム講演集 (2000) pp.61-64.
- (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
  (2000)
- 5)村上哲,渡辺安,藤原仁志;小型超音速ジェット実験機のインテーク空力設計,日本流体力学会年会2001論文集(2001) pp.559–560.
- 6) A. Ferri & L. M. Nucci; THE ORIGIN OF AERODYNAM-IC INSTABILITY OF SUPERSONIC INLETS AT SUB-CRITICAL CONDITIONS, NACA-RM-L 50 K 30 (1951).
- J. Seddon and E. L. Goldsmith; Intake Aerodynamics Second Edition (1999), AIAA Education Series.
- 8) K. Kapoor, T. G. Pai & B. N. Pamadi; Subcritical Flow Stud-

ies on Two-Dimensional External Compression Supersonic Inlets, Journal of Propulsion and Power, Vol. 8, No. 4 (1992) pp. 849–856.

- 9)村上哲; 亜音速ディフューザー部の圧力損失の推算, 航空宇宙技術研究所内部資料(1999).
- 10) 渡辺安,村上哲;超音速インテークの空力特性に与 える側壁形状と抽気形状の影響,第39回飛行機シン ポジウムアブストラクト集及びCD-ROM 講演集 (2001) pp.133.
- 11) C. L. Dailey; Supersonic Diffuser Instability, Journal of the Aeronautical Sciences, Vol. 22, No. 11 (1955).
- 12) Y. Watanabe, A. Murakami & H. Fujiwara; Effect of Sidewall Configuration on the Aerodynamic Performance of Supersonic Air-Intake, AIAA paper 2002–2777 (2002).
- 13) S. Takasaki, B. J. Churchill, A. Fujimoto & T. Takasu; Inlet Unstart Influence on Aerodynamic Characteristics of Next Generation Supersonic Transport (SST), AIAA paper 98–5546 (1998).
- 14) S. Hongprapas, J. D. Kozak, B. Moses & W. F. Ng; A Small Scale Experiment for Investigating the Stability of a Supersonic Inlet, AIAA paper 97–0611 (1997).
- J. Delery & J. G. Marvin; Shock-Wave Boundary Layer Interactions, AGARD-AG-280 (1986).
- 16) S. A. Fisher, M. C. Neale & A. J. Brooks; On the Subcritical Instability of Variable Ramp Intakes at Mach Numbers Around 2, ARC R & M 3711 (1970).
- 17) H. Fujiwara, Y. Watanabe & K. Sakata; Numerical simulation and wind tunnel test of the internal flow through the Mach 2 air-intake designed for NAL experimental airplane, Proceedings of '99 FEDSM 3 rd ASME/JSME Joint Fluids Engineering Conference (1999).
- 18) 渡辺安,村上哲;小型超音速実験機インテークの CFDによる空力特性解析,第38回飛行機シンポジウム講演集(2000), pp.65-68.
- 19) 渡辺安,村上哲;ジェット実験機インテークの空力 特性解析,平成12年度次世代超音速機技術の研究開 発成果報告会前刷り集(2000) pp.70-73.
- 20) J. D. Mattingly, W. H. Heiser and D. H. Daley; Aircraft Engine Design (1987), AIAA Education Series, pp. 373. (原典: D. Sedlock and D. Bowers; Inlet/Nozzle Airframe Integration, Lecture Notes for Aircraft Design & Propulsion Design Courses (1984), U.S. Academy.)



図 4.1(a) 基本空力特性 (Mo = 0.6, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)





図 4.1(c) 基本空力特性 (Mo = 0.95, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(d) 基本空力特性 (Mo = 1.05, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(e) 基本空力特性 (Mo = 1.2, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(f) 基本空力特性 (Mo = 1.3, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(g) 基本空力特性 (Mo = 1.4, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(h) 基本空力特性 (Mo = 1.5, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(i) 基本空力特性 (Mo = 1.6, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(j) 基本空力特性(Mo = 1.7, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(k) 基本空力特性 (Mo = 1.8, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(1) 基本空力特性 (Mo = 1.9, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(m) 基本空力特性 (Mo = 2.0, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.1(n) 基本空力特性 (Mo = 2.1, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)





TWT0102 C313 ( Mo=0.8, Abex/Ac=0.09 )



(b)MFR=0.658, DC(60)=0.051

## TWT0102 C313 ( Mo=0.8, Abex/Ac=0.09 )











周方向ディストーション

図 4.2 出口総圧分布 (Mo = 0.8, δ2 = 0.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



(b)MFR=0.746, DC(60)=0.196

(d)MFR=0.597, DC(60)=0.614

図 4.3 衝撃波パターン可視化画像 (Mo = 1.7, 82 = 6.0 deg, Abex/Ac = 0.09)







(c)MFR=0.717, DC(60)=0.462

## SWT20845 C313 (Mo=1.7, Abex/Ac=0.09)





1.00

0.95

SWT20845 C313 (Mo=1.7, Abex/Ac=0.09)

Cowl (a)MFR=0.795, DC(60)=0.041



0.94

0.92

0.90

0.88

0.86

0.84

0.82

0.80

図 4.4 出口総圧分布 (Mo = 1.7, δ2 = 6.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.6 インテーク亜臨界安定作動限界流量比(Abex/Ac = 0.09)



図 4.7 亜臨界安定作動限界抽気プレナム圧力比(Abex/Ac=0.09)



図 4.8(a) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 0.6,  $\beta$  = 0 deg,  $\delta$ 2 = 0.0 deg)



図 4.8(b) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 0.8,  $\beta$  = 0 deg,  $\delta$ 2 = 0.0 deg)



図 4.8(c) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 0.95, β = 0 deg, δ2 = 0.0 deg)



図 4.8(d) 抽気の空力特性への影響(Mo = 1.05, β = 0 deg, δ2 = 0.0 deg)



図 4.8(e) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 1.2, β = 0 deg, δ2 = 0.0 deg)



図 4.8(f) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 1.3, β = 0 deg, δ2 = 0.0 deg)



図 4.8(g) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 1.4, β = 0 deg, δ2 = 0.0 deg)



図 4.8(h) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 1.5, β = 0 deg, δ2 = 1.2 deg)



図 4.8(i) 抽気の空力特性への影響(Mo = 1.6, β = 0 deg, δ2 = 3.6 deg)



図 4.8(j) 抽気の空力特性への影響(Mo = 1.7, β = 0 deg, δ2 = 6.0 deg)



図 4.8(k) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 1.8, β = 0 deg, δ2 = 8.4 deg)





図 4.8(m) 抽気の空力特性への影響 (Mo = 2.0, β = 0 deg, δ2 = 12.0 deg)



図 4.8(n) 抽気の空力特性への影響(Mo = 2.1, β = 0 deg, δ2 = 13.2 deg)




SWT21102 C313(Mo=1.7, Abex/Ac=0.03)







SWT21102 C313 (Mo=1.7, Abex/Ac=0.03)





SWT20928 C313 (Mo=1.7, Abex/Ac=0.06)



(a)MFR=0.812, DC(60)=0.081

SWT20928 C313 (Mo=1.7, Abex/Ac=0.06)



(b)MFR=0.785, DC(60)=0.121

SWT20928 C313 (Mo=1.7, Abex/Ac=0.06)



Abex/Ac=0.06

図 4.10 出口総圧分布 (Mo = 1.7, δ2 = 6.0 deg)



図 4.10 (続き) 出口総圧分布 (Mo = 1.7, 82 = 6.0 deg)







図 4.12 インテーク亜臨界安定作動限界流量比(Abex/Ac = 0.03~0.15)



図 4.13 亜臨界安定作動限界抽気プレナム圧力比(Abex/Ac = 0.03~0.15)



図 4.14 オフノミナル第2 ランプ角の空力特性 (Mo = 1.5, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.15 オフノミナル第2ランプ角の空力特性 (Mo = 1.7, β = 0 deg, Abex/Ac = 0.09)



(a)  $\delta 2=1.2^{\circ}$ 



(b)  $\delta 2=2.4^{\circ}$ 



(d)  $\delta 2=6.0^{\circ}$ 



(c)  $\delta 2=3.6^{\circ}$ 







オフノミナル可変範囲

図 4.16 臨界作動点での衝撃波パターン可視化画像(Mo = 1.5, Abex/Ac = 0.09)



(a)  $\delta 2=6.0^{\circ}$ 



(b)  $\delta 2=7.2^{\circ}$ 



(c)  $\delta$ 2=8.4°

## <u>ノミナル可変範囲</u>

(d)  $\delta$ 2=12.0°

## オフノミナル可変範囲

図 4.17 臨界作動点での衝撃波パターン可視化画像(Mo = 1.7, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(a)  $\beta$ の空力特性への影響 (Mo = 0.6,  $\delta 2 = 0.0 \deg$ , Abex/Ac = 0.09)





図 4.18(c)  $\beta$ の空力特性への影響 (Mo = 0.95,  $\delta 2 = 0.0 \text{ deg}$ , Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(d) βの空力特性への影響 (Mo = 1.05, δ2 = 0.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(e) βの空力特性への影響 (Mo = 1.2, δ2 = 0.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(f)  $\beta$ の空力特性への影響 (Mo = 1.3,  $\delta 2 = 0.0 \deg$ , Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(g)  $\beta$ の空力特性への影響 (Mo = 1.4,  $\delta 2$  = 0.0 deg, Abex/Ac = 0.09)





図 4.18(i) βの空力特性への影響(Mo = 1.6, δ2 = 3.6 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(j) βの空力特性への影響(Mo = 1.7, δ2 = 6.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(k) βの空力特性への影響 (Mo = 1.8, δ2 = 8.4 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(1) βの空力特性への影響 (Mo = 1.9, δ2 = 10.8 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.18(m) βの空力特性への影響(Mo = 2.0, δ2 = 12.0 deg, Abex/Ac = 0.09)





(b) Mo=1.4



(c) Mo=2.0

図 4.19 βの出口総圧分布への影響(臨界作動点, Abex/Ac = 0.09)





図 4.20 低マッハ域でのバズ域衝撃波振動 (Mo = 1.7, δ2 = 6.0 deg, Abex/Ac = 0.09)







図 4.21 出口総圧変動レベル (Mo = 1.7,  $\delta 2$  = 6.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



バズ域の総圧変動卓越周波数

図 4.22 バズ域の出口総圧変動周波数特性 (Mo = 1.7, δ2 = 6.0 deg, Abex/Ac = 0.09)





図 4.23 高マッハ域低流量作動域でのバズ域衝撃波振動 (Mo = 2.0, δ2 = 12.0 deg, Abex/Ac = 0.09)





図 4.24 高マッハ域高流量作動域でのバズ域衝撃波振動 (Mo = 2.0, δ2 = 14.4 deg, Abex/Ac = 0.15)



図 4.25 出口総圧変動レベル (Mo = 2.0, δ2 = 12.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



図 4.26 バズ域の出口総圧変動特性 (Mo = 2.0, δ2 = 12.0 deg, Abex/Ac = 0.09)



気柱振動モデル

図 4.27 気柱振動モデル



図 4.28 C 313 インテークの局所マッハ数



図 4.29 第2 ランプ衝撃波・最終衝撃波干渉による剪断層強



図 4.30 計算格子の概要







 $(Mo = 1.6, \delta 2 = 3.6 \text{ deg}, Abex/Ac = 0.09)$ 





(a)Mo=2.0, Abex/Ac=0.09



図 4.32 総圧回復特性とエンジン作動線(h=40 kft, Abex/Ac=0.09)



図 4.33 第2 ランプ転向角による正味推力変化(h = 40 kft, Abex/Ac = 0.09)



図 4.34 作動適合点における抽気プレナム圧力比のマッハ数による変化 (h=40 kft, Abex/Ac=0.09)



図 4.35 第2ランプ可変スケジュール (h = 40 kft, Abex/Ac = 0.09)


図 4.36 作動適合点の総圧回復性能(h = 40 kft, Abex/Ac = 0.09)



図 4.37 作動適合点のディストーション D.I. (h = 40 kft, Abex/Ac = 0.09)



図 4.38 作動適合点の周方向ディストーション DC (60) (h = 40 kft, Abex/Ac = 0.09)



図 4.39 作動適合点の亜臨界作動余裕(h = 40 kft, Abex/Ac = 0.09)



図 4.40 Mo = 2.0 作動適合点性能への抽気条件の影響(h = 40 kft, δ2 = 12.0 deg)

独立行政法人	航空宇宙技術研究所資料 774 号
発行所	平成15年6月発行 独立行政法人 航空宇宙技術研究所 東京都調布市深大寺東町7-44-1
印刷所	電話 (0422)40-3935 〒182-8522 株 式 会 社 東 京 プ レ ス 東 京 都 板 橋 区 桜 川 2 - 27 - 12
©2003	独立行政法人 航空宇宙技術研究所
* 本書 (誌) の一部	または全部を著作権法の定める範囲を超え、無断で

複写、複製、転載、テープ化およびファイル化することを禁じます。 ※本書(誌)からの複写、転載等を希望される場合は、情報技術課資料 係にご連絡下さい。

※本書(誌)中、本文については再生紙を使用しております。



Printed in Japan