ジェット騒音に及ぼす擬似衝撃波の自励振動の影響について

児島 忠倫*、馬 紅兵**

The Effect of Self-Exited Oscillation of Pseudo-Shock Waves on Jet Noise

Tadatomo KOJIMA, Hongbing MA

ABSTRACT

In this report, the supersonic jet from a nozzle with different outlet divergent angles was studied, and the unsteady pressure and noise were measured. The temporal averages and instantaneous flow visualization were taken by shadowgraph method. In addition, the pressure fluctuation and also occurrence of noise were examined by the change of the nozzle exit divergent angle and difference of the pressure ratio. As a result, the jet structure and also the relevancy between the self-excited vibration and jet noise were clarified.

Keywords: Supersonic Flow, Flow Visualization, Self-Excited Vibration, Discrete Frequency Noise

1. 緒 言

超音速噴流の工業的応用に伴い,超音速噴流中の衝撃波 の発生,噴流の自励振動や騒音問題は,設計および作業環 境上大きな課題となる.ノズルから噴出される超音速噴流 は、周囲物へ及ぼす影響などが考えられ、空力音としてそ の発生音圧レベルが極めて高いスクリーチ音が発生し、ノ ズルや周囲物などの音響疲労破壊を招きうる⁽¹⁾⁽²⁾.そのため、 ノズル出ロ形状の違いにより噴流特性に及ぼす影響を明確 にする必要がある.スクリーチ音の発生機構については、 フィードバック機構⁽³⁾,マッハウェーブモデル⁽⁴⁾および離 散周波数騒音の特性と衝撃波の挙動が相互に及ぼす影響⁽³⁾ ^{~(7)} が報告されている.また、広がりノズルにより衝撃波 の挙動および噴流の自励振動と離散周波数騒音の関連性⁽⁴⁾ についても明確にしているが,同じ広がり角度,広がり開 始点が違うノズルからの噴流構造,自励振動および騒音の 発生に及ぼす影響を調べ,ノズル出ロ形状の変化と圧力比 の違う研究も重要になる.

本研究では、広がりノズルから静止大気中に噴出される 噴流について、ノズル形状と圧力比が噴流構造へ及ぼす影 響を調べ、圧力変動と騒音を測定し、周波数分析を行って いる.これにより噴流は、圧力比および出口広がり角度の 違いによって全圧変動や騒音の発生源が異なり、噴流の構 造も変化し、またノズル広がり開始点から出口までが 5m のTP9S-A10、A20、A45 のノズルとの噴流の挙動、振動を 比較している.

実験装置および方法

*近畿大学工学部システムデザイン工学科 **近畿大学工学部大学院工業技術研究科

Department of System Design Engineering, School of Engineering, Kinki University Graduate School of Industrial Technology, Kinki University

symbol	1	d	t	θ°	shape
TP9S-A10L				10	1
TP9S·A20L	46	9.2	10	20	2 Je
TP9S∙A45L				45	

表1にノズルの諸寸法を示す.ノズル内径 dを9.2mm. ノズル出口広がり開始点から出口までの距離 tを10mmと し、出口広がり角度θが10°,20°,45°の3種類のノ ズルに対して、それぞれ TP9S-A10L、A20L、A45L と定 義している. 実験は、よどみゲージ圧 Poを大気圧 Paで除 した圧力比 Po/Pa=1.006~6.5 の超音速域で、ノズルから 静止大気中に連続的に噴出させ、流れの可視化、圧力測定 および騒音測定を行った.流れの可視化はシャドウグラフ 法により瞬間的に行った. また, 圧力測定は噴流中心軸上 とその垂直方向での噴流局所における非定常的な全圧変動 を測定し、FFT アナライザでその周波数分析を行った. 騒 音の測定にはコンデンサマイクロホンを噴流中心軸に対し て 45°, 噴出口から 765mm の位置に取付け, 計測用増幅 器を用いてリニアスケール特性の音圧レベル SPL を測定 し、FFT アナライザで周波数分析を行った. なお, 噴流中 心軸上をX軸,噴流中心軸に対して垂直な方向をZ軸と定 義している.

3. 実験結果および考察

3.1. 可視化による自励振動と騒音との関連性

3.1.1. TP9S-A10Lノズルの噴流特性

図1に圧力比 Po/Pa=4.93 における TP9S・A10Lの瞬間 的なシャドウグラフ写真と擬似衝撃波構造のスケッチを示 す.数個のダイヤモンドセル形状の衝撃波群から構成され る擬似衝撃波が見られ、第1セル後方の過圧縮域と第2セ ル前方の過膨張域から形成されている. X/d=4.5 付近から 噴流の自励振動によって流れは拡散し、第3セルからのセ ル構造は不明りょうとなる.また、出口部に生じる遮断衝 撃波と反射衝撃波との接触面より細いスリップ面が生じて いる.また、流れのはく離点は、ほぼノズル出口端となっ ている. TP9S・A10 の場合には、TP9S・A10L より広がり 部分が短く、出口直径も小さいため、噴流境界層の膨らみ も小さくなる.また、スリップ面は圧力比 4.0 付近から消 減する傾向にある.



Fig.1 shadowgraph photograph and structure of jet flow on TP9S-A10L, *Po/Pa*=4.93



Fig.2 Frequency spectrums of jet noise on TP9S-A10L



Fig.3 Frequency spectrums of pressure on TP9S-A10L, *Po/Pa*=4.93

図2にTP9S-A10Lの音圧レベルSPLと周波数の関係を 示す. Pa/Pa=3.0以下の領域では、周波数ピークが現れな い. Pa/Pa=3.33~4.93の領域では、多数のピークを有する 離散周波数分布が見られ、ピークは基本周波数の整数倍の 位置で発生し、圧力比の増加に伴い基本周波数は低周波数 側へと移動する傾向にある. この後の高圧力比の領域では ピークの数は少なくなる. TP9S-A10の場合には、 Pa/Pa=2.14付近からピークが発生し、この後全領域で多数 のピークを有する離散周波数分布が見られた.

図3にTP9S-A10Lの Po/Pa=4.93における圧力変動の 周波数分析を示す. 噴流中心軸上では, X/d=3.5 付近から 周波数ピークが現れ始め, X/d=5.5~9.0 の領域で多数のピ ークが現れ,また X/d=10.0 以降流れが拡散するため,ピ ークがなくなる.さらに,周波数ピークも基本周波数の整 数倍の位置で発生している.鉛直方向では,X/d=2.5~10.0 で Z/d=0.2~1.5 の広い範囲でピークが発生しているが, X/d=6.0 で多数のピークが存在する以外,ほとんどの領域 で単一ピークが現れている.

以上より騒音と圧力変動の周波数分析を比較すると, X/4=5.5~9.0 付近までの領域でそれぞれの基本周波数,そ の他のピーク値の発生位置が一致する.可視化写真を見る と,この領域で流れの自励振動が大きくなる.これにより, 噴流の自励振動が騒音に強く影響していると考えられる.

3.1.2. TP9S-A20 ノズルの噴流特性

図4に圧力比 PaPæ=2.14 における TP9S-A20L の瞬間 的なシャドウグラフ写真と擬似衝撃波構造のスケッチを示 す. 過膨張域と過圧縮域が形成され、数個のダイヤモンド セルが見られるが、隣り合うセル間の距離は短い.また、 噴流の出口部分に小さなスリップ面が見られるが、第3セ ル以降では不明りょうとなっている.また、流れのはく離 点は、ノズル広がり開始点の少し後方となっているものと 推測される. TP9S-A20 の場合には、噴流は早く拡散する ため、形成する擬似衝撃波が短い.また、スリップ面は TP9S-A20L と同様に、圧力の増加に伴い大きくなるが、 短い.

図5にTP9S-A20Lの音圧レベルSPLと周波数の関係を示す. PaPæ=1.50 付近までの領域では、多数のピークを有する離散周波数分布が見られ、ピークも基本周波数の整数倍の位置で発生し、これから Pa/Pæ=2.52 付近まで単一のピークが現れ、その後 Pa/Pæ=2.94以降ピークがなくなる. 一方、TP9S-A20 では、Pa/Pæ=1.76~2.94 の領域でピークが見られる以外、他の全部で単一ピークが現れた.また、TP9S-A20 では、圧力比の増加に伴い基本周波数は低周波数側へ移動するが、TP9S-A20L では高周波数側へと移動する傾向にある.



Fig.4 shadowgraph photograph and structure of jet flow on TP9S-A20L, *Po/Pa=*2.14



Fig.5 Frequency spectrums of jet noise on TP9S-A20L



Fig.6 Frequency spectrums of pressure on TP9S-A20L, *Po/Pa*=2.14

図6にTP9S-A20Lの Po/Pa=2.14における圧力変動の 周波数分析を示す. 噴流中心軸上では、X/d=1.5 付近から 周波数ピークが現れ、X/d=3.5 付近まで2個のピークが見 られ、ピークも基本周波数の整数倍の位置で発生している. これ以降ピークは消滅している.また、鉛直方向では X/d=2.5~4.0, Z/d=0.2からの領域のみピークが現れるが、 単一ピークが見られる.

以上より騒音と圧力変動の周波数分析を比較すると, X/4=2.5~4.0 付近までの領域でそれぞれの基本周波数, そ の他のピーク値の発生位置が一致する.可視化写真を見る と,この領域で噴流境界層に巻き込みがあり,流れも振動 していることが確認できる.

3.1.3. TP9S-A45 ノズルの噴流特性

図7に圧力比 Po/Pæ-4.48 における TP9S・A45L の瞬間 的なシャドウグラフ写真を示す. 噴流境界が X/d=5.0 付近 までに見られ、ダイヤモンドセルが形成する. 第1, 第2 セルが見られるが, X/d=3.0 付近から拡散が大きくなるた め、第3セルは崩れかけている. また、第3セル付近まで スリップ面が形成する. また、流れのはく離点はノズル広 がり開始点付近となっているものと推測される. TP9S・A45 ノズルでは、TP9S・A45L と比較すると、噴流 は明けらかに短くなっているが、はく離開始点同じである から、衝撃波の構造やスリップ面の大きさや形状には違い が見られない.

図8にTP9S・A45Lの音圧レベルSPLと周波数の関係を 示す.噴流は全域で周波数ピークが現れる. Po/Pa=1.33~ 4.48 の領域で多数のピークを有する離散周波数分布が見 られ、ピークも基本周波数の整数倍の位置で発生している. これ以外は単一ピークとなっている.また、圧力比の増加 に伴い基本周波数は低周波数側へと移動する傾向にある. TP9S・A45 の場合には、騒音の周波数分布は TP9S・A45L との分布が同じであるが、Po/Pa=5.5 以後の高圧力比の範 囲でピークが消滅する傾向が見られた.

図 9 に TP9S-A45L の *Po/Pa*=4.48 における圧力変動の 周波数分析を示す. 噴流中心軸上では, *X/d*=2.5 付近と *X/d*=6.0~8.0 までの領域で2個のピークが現れる. また, 鉛直方向では *X/d*=6.0~8.0, *Z/d*=0.2~1.0 で2個のピーク を有する離散周波数分布が見られ, 他の領域で単一のピー クが存在する. 周波数ピークが基本周波数の整数倍の位置 で発生している.

以上より騒音と圧力変動の周波数分析を比較すると、それぞれの基本周波数、その他のピーク値の発生位置が一致する.可視化写真を見ると、X/d=6.0~8.0の領域で流れの拡散が激しく、また噴流境界層付近で流れの巻き込みのために振動する.したがって、自励振動がスクリーチ音の発



Fig.7 shadowgraph photograph and structure of jet flow on TP9S-A45L, *Po/Pa*=4.48



Fig.8 Frequency spectrums of jet noise on TP9S-A45L



Fig.9 Frequency spectrums of pressure on TP9S-A45L, *Po/Pa*=4.48

生に影響を及ぼしていると考えられる.

4. 結 言

(1)騒音と圧力変動の周波数分析では、周波数ピークは 基本周波数の整数倍の位置で発生し、基本周波数は一致す る.

(2) TP9S-A10, TP9S-A20 では, 圧力比1以下の亜音
速域で渦輪が可視化されているが, TP9S-A45 では, 渦構
造は見られない.

(3) 基本周波数は、圧力比1以下では圧力比の増加に伴い高周波数側へ移動するが、圧力比1以上では低周波数側へを動する傾向にある。

(4) 離散周波数騒音の発生には、低圧力比の亜音速噴流 では渦輪の影響が大きく、高圧力比の超音速噴流では自励 振動の影響が大きいと考えられる。

参考文献

- (1) 梶昭次郎:,超音速ジェトスクリーチについて、日本流体力学会 誌、ながれ 20 (2001),174-186.
- (2) 中野政身,田島清,熊井戸剣治:機論, 55-520,B(1989),3716-3723.
- (3) Powell, A., Proc. Phys. Soc, 66B(1953), 1039-1056.
- (4) Bishop, K.A., ほか2名, J.Fluid Mech., 50·1(1971), 21·32.
- (5) 児島忠倫, 楊京龍,島津江麻里,松岡祥浩:離散周波数をもつジェ ット騒音の研究(第1報,騒音特性と発生機構),日本機械学会論 文集(B) 61-585, C(1995), 1804-1809.
- (6) 児島忠倫,島津江麻里,松岡祥浩,楠井潤:離散周波数をもつジェ ット騒音の研究(第2報,渦輪の構造とその挙動の影響),日本機 械学会論文集(B),62:594, B(1996), b637-644.
- (7) 児島忠倫, 嶽間沢秀孝,高田益臣,松岡祥浩・擬似衝撃波構造と離 散周波数騒音の関連性(二値化画像法による解明),日本機械学 会論文集(B), 65・629, B (1999), 78・85,
- (8) 児島忠倫,劉渝、塚本剛也:広がりのずるからの自励振動とジェット騒音との関連性、可視化情報, Vol.22, suppl.No.1(2002.7), 475-478