九州大学学術情報リポジトリ Kyushu University Institutional Repository

二つの交差する超音速噴流による流れ場の観察

望月, 博昭 九州大学大学院総合理工学研究科エネルギー変換工学専攻

宮里, 義昭

九州大学大学院総合理工学研究科エネルギー変換工学専攻

佐藤, 義智 (株)神戸製鋼所

古川, 裕治 九州大学大学院総合理工学研究科エネルギー変換工学専攻

他

https://doi.org/10.15017/17262

出版情報:九州大学大学院総合理工学報告.14(1), pp.41-47, 1992-06-01.九州大学大学院総合理工学 研究科 バージョン:

権利関係:

二つの交差する超音速噴流による流れ場の観察

望月博昭*・宮里義昭**・佐藤義智*** 古川裕治⁺・松尾一泰* (平成4年2月28日 受理)

Observation of Flow Field Generated by Two Intersecting Supersonic Jets

Hiroaki MOCHIZUKI, Yoshiaki MIYAZATO, Yoshitomo SATO Yuji FURUKAWA and Kazuyasu MATSUO

Structures of coupled flow state of supersonic free jets interacting with inclined angles from two nozzles are investigated by flow visualization with Schlieren optical methid. Experiments are carried out for various distances between the two nozzles, angles between centerlines of the two nozzles and ratios of the source pressure to the atmospheric pressure. Flow patterns of coupled jets are discussed in relation to the jet structure like shock cells.

1. まえがき

著者らは、ガスを金属の溶湯流に吹き付けて、金属 粉末を製造するガスアトマイジング法で使用されるノ ズルについて、単独ノズルからの超音速噴流の特性を ノズル形状や噴出圧力を変えた場合について調べた¹⁾. しかし実際のガスアトマイジング法においては、金属 の溶湯流に多数のノズルからの噴流がある角度をもっ て衝突し金属の微粒子が生成される^{2),3),4),5),6)}.この噴 流が金属の溶湯流に衝突するときは噴流同士も衝突し て激しく干渉するために、この衝突による流れの状態 を明らかにすることは、性能のよいガスアトマイジン グ法を開発する上で重要であるのみならず、流体力学 的にも極めて興味深い現象である. ノズル出口の流れ が音速のときに、二つの噴流が衝突する流れについて はこれまでいくつかの報告",8).9)がある. しかし複数 の超音速噴流が互いに衝突するときの衝突後の流れの 状態については現在まだよくわかっていない. このた め本研究では二つの超音速噴流が、ある角度をもって 衝突する場合に、衝突後の流れの状態をノズルマッハ 数やノズルの配置,噴出圧力を変えて調べた.

2. 実験装置と方法

実験装置の概要を Fig. 1 に示す. 貯気槽からのア ルゴンガスは, コントロールバルブから高圧チューブ に入り, 二つに分かれたチューブを経てそれぞれ上下 の円筒形の集合胴に導かれた後, 円筒の側壁に取り付 けられたノズルを通って大気に放出される.

二つのノズル間の距離は、下側の集合胴を上下にス ライドさせることにより、また二つのノズルの中心軸 のなす角度は円筒を回転させて調節した.流れ場はマ グネシウム単発光源を使用し直径 300mm の凹面鏡を 用いてシュリーレン法で可視化した.なお集合胴の圧 力は円筒の端に取り付けた圧力計で測定した.

供試ノズルの形状と寸法を Fig. 2 に示す. ノズル はいずれも軸対称ノズルでラバルノズルタイプのA, スロート下流の広がり半角が6°のタイプBとラバル ノズルタイプのCの3種類である. 各ノズルの出口マ ッハ数 M_e はタイプAが約3.5, タイプBとCがそれ ぞれ約3.8と4.1である.

実験を行ったときのノズルの配置を Fig.3 に示す. 二つのノズル間の距離 h とノズル中心線がなす角 α を Fig.3 に示すようにそれぞれ3種類にかえた.従って ノズル出口から二つのノズルの中心軸が交わる位置まで の距離 ℓ は、各ノズルについて9種類である.なお図に 示す α と h の各値は、ガスアトマイジングにおいて使用 されるノズルの配置とほぼ同じになるように設定した

^{*}エネルギー変換工学専攻

^{**}エネルギー変換工学専攻博士後期課程

^{***(}株)神戸製鋼所

^{*}エネルギー変換工学専攻修士課程



Fig. 1 Experimental apparatus

Nozzle	d* mm	Configuration	Me	Throat	
A	1.42 1.45	Laval	3.54 3.47	Nozzle d^* A, C	
B	1.44 1.37	Tapered	3.71 3.89		
С	1.52 1.51	Laval	4.07 4.06	B d*	A

Fig. 2 Configuration of nozzle



Fig. 3 Arrangement of nozzle

3. 実験結果と考察

3.1 流れ場の光学観察

ノズルAからの二つの噴流が衝突する場合の代表的 なシュリーレン写真を **Fig. 4**の左側に,その模式図 を右側に示す. Fig. 4 (a) は集合胴圧力 P_o と背圧 P_b の比 P_o/P_b が75, Fig. 4 (b) は25, Fig. 4 (c) は10の 場合である. Fig. 4 (a) においてノズルからの噴流中 には第1セルと第2セルが観察され, ノズル出口から バレル衝撃波及びリップ衝撃波が生じている.二つの



(a) Pattern I ($p_o/p_b = 75$)



(c) Pattern II ($p_o/p_b = 10$) Fig. 4 Flow pattern (Nozzle A, h = 40mm, $\alpha = 60^{\circ}$)

噴流は第3セルのほぼ中央部で衝突しており,衝突後 の流れは図に示すO点より円錐状に広がっている.こ の円錐状の領域は衝突点で上下二つの流れが互いに干 渉し合って生じる圧縮域である.この領域で圧縮され た流れは中心部で反射し,合体した流れの自由境界面 の方向へ偏って流れるため中央部分には小さい膨張域 が生じる.そしてさらに下流側では流れは図に示すよ うに上下に拡散していく. 以下このような流れをパ ターンIと呼ぶことにする.

次に Fig. 4 (b) では、Po/Pb が Fig. 4 (a) の値より 小さいためにノズル出口における噴流の直径は Fig. 4 (a) の場合より小さい.上下二つの噴流は5番目のセ ルのところで衝突しており、衝突位置より下流側にあ る長さにわたって密度の大きな圧縮領域が生じた後、 さらに下流側で拡散した流れとなる.このように、二 つの噴流が衝突後に Fig. 4 (a) のように広がらず、直 径がほぼ等しい領域が生じるような流れをパターン II と呼ぶことにする.Po/Pb がさらに小さい Fig. 4 (c) の場合、ノズルからの噴流の直径はさらに小さくなり、 噴流のセル部分は、二つの噴流が衝突するときは、図に 示すように亜音速領域となり Fig. 4 (a) と (b) に示す ような密度の大きい領域は生じない.以下このような

100 ○Pattern II ×Pattern III dd / od Pattern I 80 60 40 20 x 0 20 40 60 80 α deg

Fig. 5 Regions of flow patterns in $\alpha - p_o/p_b$ (h = 30mm)

流れをパターンⅢと呼ぶことにする.本実験の場合 Fig. 4 (a) に示すパターン Ⅰのような流れは二つのノ ズルからの噴流の第3ないし第4セルより上流の部分 が衝突するような場合にみられた.

ところでガスアトマイゼイションにおいて, 金属の 溶湯流に超音速噴流を衝突させて微粒化を行う場合, 溶湯流とガスとの速度差はできるだけ大きいことが望 ましい⁶⁾. 従って二つの噴流が衝突後の流れは超音速 の領域ができるだけ大きいことが必要であり, ガスア トマイゼイションにおいては **Fig. 4 (a)** に示すパター ン I のような流れ場が適しているといえる.

3.2 各フローパターンの区分

パターン I ~ III について、ノズルAの二つのノズル の中心軸のなす角 α と p_o/p_b の関係を h = 30mm、 40mm 及び 50mmの場合についてそれぞれ Fig. 5~ Fig. 7 に示す. 図の黒丸印はパターン I, 白丸印はパ ターン II で、×印はパターン IIである. また点線と 実線はそれぞれ実験値より推測したパターン I と II 及 びパターン II と II の境界線である. Fig. 5~Fig. 7 よ り、 α = 20°の場合 h が小さいほどパターン II の流れ が観察される p_o/p_b の値は小さい. α = 45°における パターン I と II の境界における p_o/p_b の値も h が小さ いほど小さい. これは h が小さく α が大きいほど ノ



Fig. 6 Regions of flow patterns in $\alpha - p_o/p_b$ (h = 40mm)



Fig. 7 Regions of flow patterns in $\alpha - p_o/p_b$ (h = 50mm)

ズル出口からの二つの噴流が衝突する位置までの距離 が短くなり、二つの噴流の干渉が大きくなるためと思 われる. このことは $\alpha = 60^{\circ}$ の場合に更に顕著に観察 される.

以上のことからパターン $I \ge II$ の流れは h が同じ場 合 α が大きく p_0/p_b が大きいほど,また α が同じ場合, h が小さく p_0/p_b が大きいほど現れ易くなる.同様な ことはノズル B とノズル C の場合にも見られた.

3.3 各フローパターンと噴流中のセルとの関係

単独ノズルからの超音速自由噴流中に現れるセルに ついては別報¹¹で報告している.二つの超音速噴流が 衝突する場合には Fig. 4 で見たように噴流が衝突す るときのセルの位置が衝突後の流れに影響を及ぼす. このためノズルからの各セルの長さと各フローパター ンの関係を Fig. 8~Fig. 11 に示す.なおこの値は別 報¹¹で述べた単独ノズルからの噴流中におけるセルの 長さとほぼ同じである.Fig. 8~Fig. 11 の横軸は po/pb,縦軸はノズル出口からの各セルまでの長さ x1 ~x4 と各ノズルの出口から二つのノズルの中心線の 交点までの長さℓである.また図の黒丸印がパターン I,白丸印がパターンI,×印がパターンⅢの流れが 生じる場合を示し、それぞれのパターンの境界を点線 と実線で示す. さて Fig. 8 においてパターン I と II の境界, すなわち破線は $p_o/p_b > 50$ では x_3 の曲線の やや上にある. 従ってパターン I の流れは二つのノズ ルから噴流の第3セルの部分が衝突するときに生じる ことがわかる. これは第3セルの位置までは噴流はま だかなり速度の大きい超音速流れとなっているため, 衝突位置において二つの噴流は強く圧縮され,衝突後 の流れは Fig. 4 (a) に示すような円錐状になると考え られる. Fig. 9 と Fig. 10 においてはこのパターン I の流れは $p_o/p_b > 50$ では第4 セルの部分が衝突してい る. これは, Fig. 8 のノズル A の出口マッハ数は



Fig. 8 Relation between flow patterns and shock cells (Nozzle A)



Fig. 9 Relation between flow patterns and shock cells (Nozzle B)



Fig. 10 Relation between flow patterns and shock cells (Nozzle C)



Fig. 11 Relation between flow patterns and shock cells (Nozzle C)

 $M_e = 3.5$ であるのに対し, Fig. 9 と Fig. 10 におけ るノズルマッハ数はそれぞれ $M_e = 3.8$ と4.1であり, 従って Fig. 8 の $M_e = 3.5$ の場合よりも、ノズル出 口から遠い位置まで速度の大きい超音速流れが保たれ るため、第4セルの位置で噴流が衝突する場合にもパ ターン [のような流れが生じると思われる.

次にパターン [] の流れは Fig. 8~Fig. 10 より明ら かなようにほぼ第4セルよりも下流の位置で二つの噴 流が衝突する場合に生じる. 第4 セルよりも下流側で は噴流の速度はかなり小さく、音速に近い値になって

いると思われる.従って二つの噴流が衝突しても干渉 の程度は小さい.パターンⅢの流れは噴流の亜音速部 分が衝突するためパターン Ⅰ や Ⅱ の流れのように流れ が強く圧縮された領域は生じない. なお Fig. 11 にお いてはパターン 1 が見られず, Fig. 10 と傾向が異な っている. これは Fig. 10 と Fig. 11 においてはαが 異なるためと思われるが今後検討すべき課題である.

3.4 圧縮領域の広がり角と長さ

二つの噴流が衝突後にパターン」の流れになるとき の衝突後の流れの広がり角 β (**Fig. 4 (a)** に示す)を P₀/P₀ に対して Fig. 12 に示す. なおノズルの種類に よる差は見られなかったので実験値は幅で示している. 図に示すように本実験ではβの値はℓの値により若干 の相違が見られた. $\alpha = 60^{\circ}$ で $\ell = 30$ mm と $\alpha = 45^{\circ}$ の場合は $\alpha = 60^{\circ}$ で $\ell = 40$ mm の場合よりも同じ p_o/p_bの値に対しβの値は小さくなる傾向がみられる が、いずれの場合も、 β の値は p_o/p_b の増加とともに 大きくなる.



次に二つの噴流が衝突してパターンⅡの流れになる

po/pb

Fig. 12 Divergent angle of strongly compressed region of coupled cells



Fig. 13 Length of strongly compressed region of coupled jet

ときの衝突後の強く圧縮される領域の長さs (Fig. 4 b に示す) を Fig. 13 に示す. 図に示すように s の値 も実験条件により明瞭な区別は見られないため幅で示 してあるが, P_o/P_b の増加とともに大きくなる.

4. 結 論

二つのノズルからの超音速噴流が大気中に噴出し, ある角度で衝突するときの衝突後の流れを光学観察し た結果,次の結論が得られた.

(1) 衝突後の流れは,衝突位置において圧縮された 密度の大きい領域が円錐状に広がるパターンⅠ,ほぼ 同じ直径をもつ密度の大きい流れがある長さにわたっ て観察されるパターンⅡ,衝突後密度の大きな領域が 観察されないパターンⅢの三つに分類される.

(2) パターン $[t = - 0 - 7 \mu]$ は二つのノズルの中心線がなす角 α が大きく、二つのノズル間の距離 h が小さいときは噴 出圧力が小さくても観察されるが、h が大きくなると ともに観察される領域は小さくなる. パターン [] t hが小さいときは α の小さいところで観察されるが、h が大きくなるとともに α の大きいところにおいても観 察される. パターン $[] t h が 大きく \alpha が 小さいほど観$ 察されやすい.

(3) パターン I は噴流中におけるセルの位置と密接 な関係があり, 第3ないし第4セルよりも上流の位置 で噴流が衝突する場合に観察される.またパターンⅡ は第4セルより下流の気流速度が音速に近い位置で噴 流が衝突する場合に観察される.またパターンⅢは噴 流の亜音速部分が衝突する場合に観察される.

(4) パターン [において衝突後の流れが円錐状に広 がるときの広がり角は、ノズルからの噴出圧力が大き いほど大きい.またパターン []において観察される密 度の大きい領域の長さも噴出圧力とともに大きくなる.

参考文献

- 1) 望月・ほか4名, 可視化情報, 11-増刊2 (1991), 35.
- Gummeson, P. U. and Gustafson, D. A., Proceedings of the 1988 International Powder Metallurgy Conference, Vol. 20, 205.
- 3) Ünal, A., Metallurgical Trans., Vol. 20B (1989), 61.
- 4) See, J. B. and Johnston, G. H., Powder Tecnology, **21** (1978), 119.
- 5) Ünal, A., Materials Sciences and Tecnology, Vol. 3 (1987), 1029.
- 6) Klar, R., et al., Metals Handbook Ninth Edition, Vol. 7, 25.
- (1988),400.
 (1988),400.
- 8) 藤本・ほか2名,日本機械学会論文集(B編),53-492 (1988),2377.
- 9) 藤本・ほか3名,日本機械学会論文集(B編),55-516 (1989),2269.