研究論文

多孔プレート型ノズルの微粒化機構に関する一考察

A Study on Atomization Mechanism of Liquid Jet Injected from Plate-type Multi-hole Nozzle

鈴木 孝司	谷 泰臣	徳冨 寛
(Takashi SUZUKI)	(Yasuhide TANI)	(Hiroshi TOKUTOMI)
豊橋技術科学大学	(株)デンソー	豊橋技術科学大学大学院
(Toyohashi Univ. of Tech.)	(DENSO CORPORATION)	(Toyohashi Univ. of Tech.)

This paper dealt with atomization mechanism of liquid jet injected from plate-type multi-hole nozzle, which was capable of suitable fuel atomization at relatively low liquid pressure. Experimental investigations were performed using real-scale model nozzle that was composed of nozzle plate with four small holes and cylindrical flat-head needle located just upstream of the plate. Behavior of the liquid jets was observed in detail by flash photography. Breakup-length of liquid jet and mean-drop-size of spray were measured from the photographic images. It was found that the nozzle discharged fine spray droplets when pitch-circle-diameter of nozzle holes was relatively small and clearance between nozzle plate and needle tip was relatively small. Liquid flow pattern near nozzle hole was investigated. It was found that liquid was injected as a shape of flat liquid jet from each nozzle hole, and the liquid jet was accompanied with thin liquid films when both of the pitch-circle-diameter and the clearance were relatively small. Turbulent intensity of jet flow was measured by injecting air from 20-times enlarged single-hole model. The smaller the clearance became, the larger the turbulence intensity was. Based on these experimental facts the mechanism of atomization was discussed. *Key words*: Atomization, Liquid Jet, Breakup Mechanism, Multi-hole Plate-type Nozzle, Fuel Injector, SI Engine

## 1. はじめに

近年,地球環境保護の観点から,自動車用エンジン のさらなる低エミッション化と熱効率の向上が急務と なっており、吸気管噴射方式のガソリンエンジンでも 燃料噴霧のより一層の微細化が望まれている(1).同時 に燃料噴射系の信頼性や生産性の向上も必要であり. 当該工業分野における大きな課題の一つとなっている. このような流れを受けて、図1に示すような多孔プレ ート型インジェクタが開発された<sup>(2)</sup>. このノズルは平 らなプレートに複数の噴孔を開けたのみの単純な構造 でありながら, 比較的低い噴射圧力でも微細な噴霧が 得られることなどから、その普及が期待されている. このように単純噴孔ノズル(3)に類する構造でありなが ら低圧でも利用し得る微粒化ノズルは珍しく、その微 粒化機構を調べることは微粒化工学上,大変興味深い. また、微粒化機構の解明によって、この種のノズルの さらなる性能向上や適用範囲の拡大も期待されよう.

原稿受付:2003年11月4日

そこで本研究では、まず、4 孔プレート型インジェ クタを模した実寸大ノズルを対象に、プレート上の噴 孔配置やプレート上流の流路形状を変えて、液体噴流 の挙動を詳細に瞬間写真観察するとともに形成される 噴霧の平均粒径を測定して、分裂挙動や微粒化特性は これらに強く依存していることを確認した。つぎに、 実寸大ノズルならびに単孔の 20 倍拡大モデルを用い て噴孔近傍での液体の流動状態を詳細に観察し、これ らの結果をもとに微粒化機構を考察した。その結果、 このノズルでは各噴孔から液体が扁平化しながら噴出



Fig.1 Plate-type multi-hole nozzle injector.





すること、この液噴流に薄い液膜が付随すること、な らびに液流が強く乱れていることなどがあいまって、 液噴流が激しく変動して速やかに微細な液滴へ分裂し ていると考えられることを示した。

## 2. 分裂挙動と微粒化特性

実際のエンジンでは燃料を噴射する雰囲気の圧力は 運転状態により変化する.汎用の渦巻き噴射弁などは 少なからず雰囲気の影響を受けるといわれているが、 既報<sup>(2)</sup>のように実際の多孔プレート型インジェクタで は雰囲気圧力を変えても燃料噴霧の平均粒径はほとん ど変化しない.また、実寸大の単一噴孔ノズルから燃 料を噴射しても噴霧は形成されない(平滑な棒状噴流 となる)ことから、この種のノズルによる微粒化現象 は気液の相対速度にもとづく噴流界面の不安定性では 十分説明できない.ノズルの幾何形状に由来する他の 何らかの要因が強く関与しているものと推察して、本 研究では噴孔配置や流路形状を系統的に変えて観察が 容易な大気雰囲気で実験的に調べることとした.

### 2.1 実験装置および実験方法

実験装置の概略を図2に示す.微動台に取付けた実 寸大ノズルに圧力レギュレータを介して加圧した液体 を供給して、大気中に定常噴射した.図3に示す3種 類のノズルを用いた.いずれもノズルプレートが交換 できる構造となっている.図3(a)はプレート上流にシ ート径3.2mmのニードル弁を有する実際のインジェク タの先端部内部構造を忠実に模したもので、以降、バ ルブモデル付きと呼ぶ.液体は上部の6個の穴から流 入し、弁部を経てプレート上面とニードル先端に挟ま れた薄いすき間に流入してプレートに開けられた噴孔 から噴出する.図3(b)は(a)から弁シート部を取り除き、 ニードル部を直径 5mm の先端の平らな円筒状ニード ルで置き換えたもので、プレートとニードル先端のす き間 G を任意に設定できる、実験では、Gを 0.1mm、 0.2mm、0.4mm の3 通りに変えた、本研究では主にこ の円筒状ニードル付きノズルを用いた、以降、特に断 りのない限り、G の値が示されたデータは図3(b)のノ ズルを用いた結果である、図3(c)は(b)よりニードルを 取り除いたもので、以降、ニードルなしと呼ぶ、

使用したノズルプレートを図4に示す.いずれも厚 さ0.2mmのステンレス板に直径*d*=0.34mmの噴孔が複 数個開けられている.各噴孔の軸はノズル中心軸に対 して外側に18°づつ傾いている.図4(a)のプレートには、 4噴孔が直径*D*のピッチ円上に均等に開けられている. *D*が1.2mm、1.7mm、2.4mmの3通りのプレートを用 意した.以降、これらを4孔プレートと呼ぶ.図4(b) は*D*=1.2mmの円周上に2噴孔を開けたもので、以降、 2孔プレートと呼ぶ.実験では、これらのプレートを ノズル本体にねじ込み式の治具で締付けて使用した.

ここで用いたノズルプレートは実際のインジェクタ のそれと同じ材質、厚さであり、噴孔の数や直径、配 置も実機の代表的な仕様に準じたものである(*D*=1.2 mmの4孔プレート;但し実機では吸気管形状に合わ せて2方向の噴霧となるよう噴孔軸の向きが設計され ている).また、噴孔部も実際のインジェクタ製造過 程と同じ精密放電加工法(小数ロット生産の場合;多 数ロットでは他の方法も用いられている)によって、 入口角部の丸みを極力小さく抑え、かつ傷やバリなど が無いように加工されている.実験にあたっては噴孔 部を顕微鏡で観察して、これらのことを確認している. なお、*D*=1.2mmの4孔プレートを計4枚製作して液噴 流の分裂挙動などを相互に比較してみたが、特に差異 は認められなかった.

噴射された液体噴流の挙動は、ストロボ光源(菅原 研究所製 NP-1A, 閃光時間 180ns)を用いて背照法に より、35mm カメラならびに CCD カメラで瞬間写真撮 影した.液体噴流の平均分裂長さ L<sub>B</sub>(プレート下面か ら平均分裂位置までの距離)は、このような瞬間写真 より測定した.各条件で撮影した約 40 枚の写真より平 均の分裂長さを求めた.

噴霧の液滴径分布ならびに体表面積平均粒径 D<sub>32</sub>,体 積メディアン径 D<sub>V50</sub>は、同様の光学系によって噴霧を CCD カメラ(画素数 1360×1024)で拡大瞬間写真撮影 して、その画像を粒径解析ソフト(Oxford Laser 社製



Fig.5 Measuring volume for drop sizing.

VisiSize Solo) で解析することにより測定した. 視野が 6.4mm×4.8mm, 被写界深度が約 3mm と狭いため、図 5 に示すように測定体積を x 方向に 5mm ピッチで移動 (実際には光学系を固定したままノズルを移動) しな がら計 21 点で各 100 枚ずつの画像を取得し,一括して 解析した. なお,測定位置は対面する 2 つの噴孔の軸 を含む面内でノズル下流 z=150mm の位置とした.

流出係数  $C_d$ は、タービン流量計による流量 Qの測定 値と噴孔の総断面積 A をもとに、次式より算定した. ここで $\rho_l$  は液体の密度、 $\Delta p$  は噴射差圧である.

$$Q = C_d A \sqrt{2\Delta p / \rho_l} \tag{1}$$

供試液体には、実験の簡便さを考慮して常温の水道 水を用い、実際の吸気管燃料噴射の条件に近いΔp=0.3 MPa で大気中に定常噴射した.水と石油系燃料とは表 面張力などの物性値が異なることから、予備実験とし て実際の多孔プレート型インジェクタから工業ガソリ ン (JIS-5号) ならびに水を噴射して両者を比較してみ た結果, 噴霧の平均粒径には相応の差が見られたもの の、ノズル近傍での液噴流の流動状態にはほとんど差 異はなく,水を噴射した場合でも液体噴流の分裂過程 は石油系燃料を噴射した場合と基本的に類似している ものと考えられた.一方、実際のインジェクタから燃 料を間欠噴射して噴霧粒径の時間変化を調べてみたと ころ、吹き始めより 1.5ms 程度以降は噴射終了まで現 象がほぼ定常的とみられた. これらのことから本研究 では、 定常噴射状態における微粒化機構について水を 用いた実験結果をもとに考察した.



Fig.6 Flash photographs of liquid jets; showing effects of nozzle-body configuration upon breakup pattern.



Fig.7 Flash photographs of liquid jets showing effects of nozzle-hole arrangement upon breakup pattern.



Fig.8 Breakup length and discharge coefficient.

#### 2.2 液噴流の分裂挙動

実寸大ノズルから噴射された液体噴流の分裂挙動を 瞬間写真観察した結果の一例を図 6、図 7 に示す. 図 6 は D=1.2mm の 4 孔プレートを用い、ノズル本体すな わちプレート上流の流路形状を変えて観察してみた結 果である. バルブモデル付きでは、図 6(a)に示すよう に各噴孔から噴射された液噴流は噴出直後から激しく 変動し、ノズル下流 10mm 程度の位置で細かな液滴へ と分裂しており、実際の多孔プレート型インインジェ クタが良好な微粒化特性を示すことが窺われる. 図 6(b)~(d)は円筒状ニードルを用い、プレートーニード ル間のすき間 G を変えて観察したものである. G=0.1 mm の場合には.(b)に示すように液噴流の変動がやや 穏やかなものの流動パターンは(a)と類似している.G を大きくすると、液噴流の激しい変動は次第にみられ なくなり、噴流が分裂する位置も下流となっている. また、G が小さい場合には各噴流はノズル中心軸に沿 うように流下しているのに対して、G が大きい場合に は、各噴流はやや外向きである.ニードルなしの場合 には、図 6(e)に示すように、もはや噴流の激しい変動 は観察されず、ノズルより遥かに下流で通常の低速棒 状噴流のような分裂挙動を呈している.

図 7 は円筒状ニードルを用い、プレート上の噴孔配 置を変えて分裂過程を観察してみた結果である.いず れも G=0.1mm とした.図 7(a)は、図 6(b)と同じ条件、 4 孔プレート D=1.2mm である.D=1.7mm にすると図 7(b)に示すように噴流の変動が(a)よりいくぶん穏やか になり、噴流が分裂する位置もより下流になる.また、 噴流の向きがやや外向きとなる.D=2.4mm では図 7(c) に示すように、このような傾向はさらに顕著となる. 一方、D が同じでも噴孔同士の間隔が(a)の 4 孔プレー トよりも大きい 2 孔プレートでは、図 7(d)に示すよう に、各噴孔から噴射された液噴流はまっすぐな棒状で、 前述の図 6(e)と同様、通常の低速棒状噴流のような分 裂挙動を呈している. このように同じ噴孔径、噴射圧でも噴孔配置や噴孔 上流の流路形状によって液噴流の挙動は大きく異なり、 まっすぐな棒状となったり激しく変動しながら速やか に分裂したりする.このことから、この種のノズルに よる微粒化には液噴流と周囲気体との相互干渉よりむ しろノズルの幾何形状に由来する他の何らかの要因が 強く関与しているものと考えられる.

次に、4 孔プレートで円筒状ニードル付きの場合に 着目して、G ならびに D を変えて液体噴流の平均分裂 長さ L<sub>B</sub> と流出係数 C<sub>d</sub> を測定してみた.結果を図 8 に 示す.図の両縦軸上にはバルブモデル付きならびにニ ードルなしの場合の結果を参考までに記入してある. 図より L<sub>B</sub> は G を大きくするほど長くなり、ニードルな しの場合には G=0.4mm の場合よりさらに長くなって いる.また、L<sub>B</sub> は D を大きくすると長くなる傾向が見 られる.これらの結果は瞬間写真観察の結果と良く対 応している.

ー方、 $C_d$ はGを小さくするとしだいに小さくなる傾向が見られる. バルブモデル付きの場合にはG=0.1mmの場合よりさらに $C_d$ が小さい. これは弁の部分で圧力損失を生じているためと考えられる. しかしながら、測定値のばらつきなどもあって、Dが $C_d$ に及ぼす影響については必ずしも明確にできなかった.

### 2.3 微粒化特性

実寸大ノズルを対象にGならびにDを変えて生成された噴霧の粒径を測定してみた. 粒径分布の測定結果を図9に示す. 図9(a)はD=1.2mmの4孔プレートで円筒状ニードル付きの場合について,Gを変えて粒径分布を測定した結果である.参考までにバルブモデル付きの場合の結果も記入してある. 図より,G=0.1mmの場合には直径100μm以下の液滴が多数生成されており、500μm以上の液滴はほとんど存在しない.Gを大きくすると粗大な液滴の頻度が高くなり,G=0.4mmの場合には直径500μm前後に粒径分布のピークがみられるようになる.前述のC<sub>d</sub>の測定結果より各噴孔から噴射される液噴流の等価直径は噴孔径の約0.8倍すなわち0.27mm程度と推定されることを考慮すれば,Gが大きい場合には液噴流がRayleighの理論に準じた分裂機構<sup>(4)</sup>で分裂しているものと推察される.

図9(b)は同じく4孔プレートでDを変えて粒径分布 を測定した結果である.図よりDを大きくすると直径 100µm以下の液滴の生成頻度が低下し、より大きな液 滴の生成頻度が増加している.

図9の粒径分布をもとに体表面積平均粒径 D<sub>32</sub>, 体積 メディアン径 D<sub>V50</sub>を算出した結果を図10に示す. D<sub>32</sub>, D<sub>V50</sub>ともに Gを大きくすると著しく増大する.また,



 $D を 大きくするほど D_{32}, D_{V50} は 大きくなる.$ 

以上の結果は前節の瞬間写真観察の結果と良く対応 している.すなわち、円筒状ニードル付き4孔プレー トでは、DとGがともに比較的小さい場合には噴出さ れた液噴流は激しく変動して速やかに分裂するために



Fig.11 Close-up shots of liquid jet injected from real scale nozzle.

噴霧の平均粒径が比較的小さいが、DあるいはGを大 きくすると、液噴流の変動が穏やかになるために平均 粒径が大きくなるものと理解される.

## 3. 噴孔出口近傍での流動状態

上述のように多孔プレート型ノズルでは、噴孔同士 の間隔ならびにプレート上のすき間が共にある程度小 さい場合に限って、噴射された液噴流は激しく変動し て速やかに微細な液滴へと分裂する。単純噴孔ノズル に類する構造でありながら、なぜこのような分裂挙動 を呈するのであろうか。

実寸大ノズルから噴射される液噴流をあらためて詳細に観察してみたところ,図 6(c)や図 7(b)でも見られるように,各噴孔の出口直後の液噴流に薄い液膜が付随することがあった.液噴流は、まずこの液薄膜の部分から分裂しはじめ,やがて噴流全体が変動・分裂していた.対照的に粗大な液滴が多数形成される条件下では,図 6(e)や図 7(d)に示したように,扁平な液柱が噴出されるのみで,液薄膜は付随していなかった.

このように液噴流に付随する薄い液膜が噴流全体の 分裂に寄与していると考えられることから、噴孔近傍 での流動状態について詳しく調べてみた.

# 3.1 実寸大ノズル噴孔近傍の流動状態

実寸大ノズルの噴孔出口での液体の流動状態をより

詳細に観察してみた結果の一例を図 11 に示す. 図は4 孔プレートで円筒状ニードル付きならびにニードルな しの場合について.長距離顕微鏡を用いて噴孔出口で の液噴流を拡大瞬間写真撮影したもので、図の下段(i) は側方から背照法で,中段(ii)は1つの噴孔の軸上から 前照法で撮影した(視点は図 11 上段の模式図参照).

図11 中段の写真より、いずれの場合も液体は各噴孔 のノズル中心軸側の壁面に沿うように流出しており、 外側は空洞となっている.しかし、G=0.1mmの場合に は、この空洞領域の噴孔壁面に沿うように液体が膜状 にせり上がるようすが観察される. ニードルなしの場 合には、このような現象は観察されない、一方、下段 の写真より、いずれの G でも液体は扁平化しながら流 出しているが、G=0.1mmの場合には液流に薄い液膜が 付随している. この液薄膜は上述の噴孔内壁に沿う液 体のせり上がりに起因していると考えられる. この液 薄膜はノズルから離れるにしたがって大きくなる傾向 が見られる. また, この液薄膜の形状は, 図の[1]~[3] のように写真ごとに大きく異なり,不規則に激しく変 動していることがわかる、この液薄膜の変動とともに 液噴流自身も不規則に変動している. 対照的に, ニー ドルなしの場合には、このような液薄膜は観察されな かった. また、微細な変動は観察されるものの、噴流 界面は総じて滑らかであった.

次に、図11下段のような拡大瞬間写真をもとに、液



Fig.12 Extension angles of each liquid jets and jet flow.

噴流のノズル周方向への広がり角 $\xi_c$ 、ノズル半径方向 への広がり角 $\xi_R$ 、ならびに対面する 2 噴流の内側界面 の成す角 $\zeta$ を測定してみた.これらの値は、プレート 下面から 1d ならびに 2d 下流での液噴流界面の位置よ り算定した(d は噴孔直径).液噴流は激しく変動し ていることから、約 20 枚の写真から平均値を求めた.

4 孔プレートの結果を図 12 に示す. 図には円筒状ニ ードルで G を変えた場合の結果に加えて、バルブモデ ル付きの場合とニードルなしの場合の結果を両縦軸上 に記入してある. 図より、 ξc はいずれも正の値で、液 体がわずかではあるが扇状に広がりながら流出してい ることがわかる. また、バルブモデル付きの場合を除 き、 ξc は 15°程度でほぼ一定あり、本実験の範囲では ξc は噴孔配置や上流の流路形状の影響をあまり受けな いと考えられる.

ー方、 *ξ*<sub>R</sub>はニードルなしの場合にはほぼ零であるが、 円筒状ニードル付きでは *G* を小さくするほど大きくな っている.これは、*G* を小さくすると液噴流に薄液膜 が付随するようになるためである.バルブモデル付き の場合には、*G*=0.1mmの場合よりもさらに*ξ*<sub>R</sub>が大き く、液薄膜がより大きいことを示している.

他方、 $\zeta$ は G=0.1mm の場合には零前後の小さな値 であるが、Gを大きくするほど $\zeta$ は大きくなっている、 また、 $\zeta$ は Dを大きくするほど大きくなる傾向がある が、ニードルなしの場合には D によるζの差はほとん ど見られない.なお、本実験の範囲ではζの測定値は、 最も大きな値をとるニードルなしの場合ですら、対面 する2噴孔の軸の成す角(36°)の半分程度であった。

### 3.2 単孔拡大モデルを用いた実験

前節までの結果から、多孔プレート型ノズルでは、 扁平化しながら(僅かに扇状に広がりながら)流出す る液噴流に薄い液膜が付随する点が、単純噴孔ノズル などから噴出される低速の棒状液噴流とは大きく異な る. このような特徴的な液噴流の形成には、液流と噴 孔壁面との干渉が重要な役割を演じているものと推察 されるが、実寸大ノズルを用いた実験ではこのことに ついてさらに踏込んで検討することは困難である、そ こで、単孔の拡大モデルを用いて噴孔出口近傍の流動 状態についてさらに詳しく調べてみた。

### 3.2.1 実験装置

実験に用いた単孔拡大モデルを図 13 に示す.1 噴孔 を寸法比 20 倍で模擬したもので、一部を除き透明アク リル樹脂製である.実際のノズルではプレートのすぐ 上にニードルがあり、ほとんどの流体がプレートの外 周側から噴孔に流入していると考えられることから (例えば、円筒状ニードル付きの4 孔プレートで G=0.1mm、D=1.2mmの場合、ピッチ円上の流路断面 積πDG は噴孔の総断面積 A とほぼ等しい)、これを模 擬するためにプレート上面の流路を幅 20mmの矩形流 路とし、左右からの流体の供給流量を任意に設定でき る構造とした、実験では矩形流路の厚さ G は 2mm、 4mm、6mmの3 通りとした(それぞれ実寸大ノズルの G=0.1mm、0.2mm、0.3mmに対応).図(c)に示す2種





Fig.14 Typical photographs of liquid jet injected from 20-times enlarged model.

類のプレートを用いた.(i)の薄いプレートはステンレ ス製で噴孔壁面と噴流との干渉を抑えるため、薄刃オ リフィスとなっている.(ii)の厚いプレートは噴孔の軸 が傾いていない点を除いて実寸大ノズルの噴孔と相似 であり、噴孔径は(i)と等しい.透明アクリル樹脂製で 透過して噴孔内部を観察できる.

供試流体には常温の水道水を用いた. 噴孔径 d を代 表長とするレイノルズ数 Re (=4 $Q/(\pi dv)$ ). ここでvは流 体の粘度)が実寸大ノズルと同程度の 5.5×10<sup>3</sup> となるよ う、左右からの流体の流入量の和  $Q_1+Q_2$ を 27cm<sup>3</sup>/s に 保ちながら  $Q_1/(Q_1+Q_2)$ を 20%から 80%の範囲で変えた. 3.2.2 流動状態の観察

まず、 $Q_1/(Q_1+Q_2)$ を 50%からしだいに大きくしなが ら噴孔近傍での液体の流動状態を観察してみた.結果 を図 14 に示す.図はハロゲンライトの背照法により撮 影した写真である.薄いプレートを用いた場合,図 14(i) の(c)~(f)に示すように、 $Q_1/(Q_1+Q_2)$ を大きくすると、 噴射方向が供給流量の少ない側へ徐々に変化した.し かし、噴流界面の状態には特に変化は見られなかった. 一方、厚いプレートを用いた場合、図 14(ii)の(c)~(f) に示すように、 $Q_1/(Q_1+Q_2)$ を大きくすると、噴射方向は 供給流量の少ない側へ変化したが、ある程度以上大き な $Q_1/(Q_1+Q_2)$ では噴射方向に変化は見られなくなり、 噴流界面にしばしば大きな変動が観察されるようにな った.噴孔内部を拡大観察してみたところ、このよう な状況下では、液体は供給流量の少ない側の噴孔壁面 に沿って流出しており、反対側は空洞となっていた. 残念ながら単孔拡大モデルでは液噴流に付随する液薄 膜が安定して観察されることはなかったが、厚いプレ ートで供給流量が大きくずれた場合には、しばしば小 規模の液薄膜が観察されたほか、時折、液噴流全体が 膜状に広がる様子も観察された.なお、いずれのプレ ートでもGを大きくすると噴流界面の変動が穏やかに なる傾向が見られるが、これについては後で考察する.

各条件で 10 枚の写真を解析して, 液噴流の平均の射 出方向 $\theta$  (図 13(a)参照)を測定してみた. 結果を図 15 に示す. 図には参考までに標準偏差 S.D.( $\theta$ )も記入した. 図の(a), (c)より,薄いプレートを用いた場合、 $\theta$ は供 給流量のずれ ( $Q_1/(Q_1+Q_2)$ の 50%からのずれ)に比例 して変化している. また、G が小さい場合の方が流量 のずれに対する $\theta$ の変化が大きい. 一方、厚いプレー トを用いた場合, $Q_1/(Q_1+Q_2)$ が 40%から 60%程度の範 囲では、図の(b), (d)に示すように $\theta$ は流量のずれに概 ね比例して変化するが,さらにずれの大きな範囲では $\theta$ は頭打ちとなって一定値に漸近する傾向が見られる.

次に, 液噴流を側方から写真撮影して, プレート下 面から 1*d* 下流における液噴流の幅 *W*<sub>1</sub> (図 13(b)参照) を測定してみた. 結果を図 16 に示す. 図には標準偏差



Fig. 16 Width of liquid jet injected from 20-times enlarged model.

S.D.( $W_1/d$ )も記入した.なお、図 12 と評価方法が異な るのは、重力の影響が顕在化するのを抑えるためであ る.図 16(a)より、薄いプレートを用いた場合、 $W_1/d$ の 値は  $Q_1/(Q_1+Q_2)$ によらずほぼ一定で 0.9 程度である. S.D.( $W_1/d$ )も 0.1 以下でほぼ一定である。一方、厚いプ レートを用いた場合、図 16(b)に示すように、 $\theta$ が流量 のずれに比例して変化する 40% $\leq Q_1/(Q_1+Q_2) \leq 60\%$ 程度 の範囲では、 $W_1/d$ は 1 よりやや小さな一定値をとり、 S.D.( $W_1/d$ )も薄いプレートの場合と同程度だが、供給流 量がより大きくずれると、 $W_1/d$ は 1 より大な値をとる ようになっている。これは、片側からの流入流速が大 きくなった結果として、噴孔内部で液流が反対側の壁 面に強く押し付けられ扁平化しながら流出した結果と 理解される.なお、これにともなって、S.D.( $W_1/d$ )も若 干増大している。

## 4. 微粒化機構の考察

以上の結果をもとに,多孔プレート型ノズルの微粒 化機構(比較的低い噴射圧力でも微細な噴霧が得られ る理由)を考察してみる.

円筒状ニードル付き4孔プレートからの液噴流の観 察結果によれば、各噴孔から液体が扁平化しながら流 出しており、微細な噴霧が得られる条件下ではこれに 薄い液膜が付随していた、そこでます、この液噴流の 扁平化と液薄膜の付随の原因について考えてみる。

実験で用いた4孔プレートでは噴孔の軸がノズル中 心軸に対して外側に傾いているため、噴孔入口部での 剥離の状態が非対称となる.このため、ニードルがな く各噴孔に液体が上流から一様に流入する場合ですら、 図17(a)に模式的に示したように、液体は各噴孔のノズ ル中心軸よりの壁面に沿うように流出すると考えられ る.このことは、図11(c)からも裏付けられる.

実際にはプレートのすぐ上にニードルがあり、噴孔 の上流は狭いすき間流路となっている.もしも噴孔同 士の間隔が十分に大きければ、液体が各噴孔にその全 周から概ね一様に流入することになろうが、ここで用 いたプレートでは噴孔同士が比較的隣接している.こ のため、4つの噴孔で囲まれた領域に液体が十分に流



(a) without Needle

(b) Large Clearance or Large P.C.D Models of liquid flow passing through nozzle hole. Fig.17

入することができず、各噴孔への液体の流入は主にノ ズルの外周側からとなると考えられる. このように各 噴孔に流体が片側のみから流入する場合, 噴孔長が十 分短ければ噴流の向きが傾くのみであろうが、ここで 対象とした噴孔では噴孔長と噴孔径の比が 0.6 程度あ るから、傾いた液流が噴孔壁面に干渉する、すなわち、 液流が噴孔の片側壁面に押し付けられて、図17(b)のよ うに、その方向と断面形状が変化する. このことは図 15(d)と図 16(b)において噴孔への流入流量のずれがあ る程度以上大きくなると、噴流の方向の変化が頭打ち となるとともに噴流が扁平化(W1/d>1)したことから も裏付けられる.

プレートーニードル間のすき間 G や噴孔のピッチ円 径 D が必ずしも小さくない場合は、これにより噴流が 扁平化するのみであろうが,両者ともに小さい場合に は、噴孔への近寄り流れの速度が大きく流入の偏りも 大きいから、流れがより強く噴孔の壁面にぶつかり、 図 17(c)のように液体の一部が跳ね返るように噴孔壁 に沿って膜状に突き出すと考えられる. これにより、 G, D ともに小さい場合には扁平な液噴流に付随して 液薄膜が各噴孔から噴出したものと考えられる.

このような液薄膜は流体力学的に不安定であるから、 不規則に変動して収縮あるいは分裂する.また、この 変動に伴って噴流全体も変動する.扁平な液噴流は円 筒状噴流よりも分裂しやすいため、これによって液噴 流全体が速やかに分裂に至ると考えることができよう.

しかし、残念ながら上記の扁平な液噴流と付随する 液薄膜の考察のみでは、多孔プレート型ノズルの微粒 化機構を必ずしも十分説明できない.図6,7に示した ように、噴孔のピッチ円径 D やプレートーニードル間 のすき間 G がある程度大きい場合でも小規模ながらも 液薄膜が付随するが、その変動は D, G ともに小さい 場合に較べて明らかに穏やかである.液噴流全体が激 しく変動して速やかに分裂するためには、他の何らか の因子も関与していると考えざるを得ない.

Table 1 Stream-wise velocity and turbulent intensity of gas jet injected from 20-times enlarged model.

	COST CONTRACTOR			
Plate	G mm	$Q_1/(Q_1+Q_2)$	U m/s	$U^{*}/U$
Thin	2	50 %	15.6	12 %
		50 %	15.4	4 %
	4	63 %	15.4	6 %
		75 %	15.4	6 %
	6	50 %	15.6	3 %
Thick	2	50 %	15.6	21 %
		50 %	15.5	5 %
	4	63 %	15.5	6 %
		75 %	15.5	5 %
	6	50 %	15.6	3 %

At center of gas jet, 0.25d below nozzle plate.

このことに関連して、図14に示した単孔拡大モデル から噴射された液噴流の観察結果では、どちらのプレ ートを用いた場合も、G が小さいほど噴流界面の変動 が激しくなっている. そこで、単孔拡大モデルから空 気を大気中に噴射して、熱線流速計を用いて流速なら びに乱れ強さを測定してみた(I型プローブを使用). なお,前章と同様に Re が実寸大ノズルと等しくなるよ う供給流量の和  $Q_1 + Q_2 \ge 400 \text{ cm}^3/\text{s}$  とした.

ノズルプレートから 0.25d 下流における噴流中心で の流れ方向速度 Uと乱れ強さ U/Uを表1に示す.表 より,U'/Uは $Q_1/(Q_1+Q_2)$ を変えてもあまり変化しない. しかしながら, Gを小さくすると U'/U は著しく大きく なっている.この傾向はどちらのプレートでも同様で ある.ここでは計測上の都合により気体を噴射したが、 液体を噴射した場合にも、これと同様の乱れによって 液噴流が激しく変動していたものと考えられる.

ここで,このように Gを小さくするほど噴流内部の 乱れが強くなる原因についても考察しておこう. Gが 小さい場合には噴孔入口で流れが急激に向きを変える ことになるから、これにより何らかの乱れが誘起され た可能性もあるが、次のように考えることもできよう.

本実験の範囲では噴孔上流の矩形流路内の流れは乱 流遷移の初期段階(Q1/(Q1+Q2)=50%の場合、レイノル ズ数は1200程度)であるから、すでに流れにある程度 の乱れが重畳していると考えられる. 一般に絞りをよ ぎる流れでは流体が大きく加速されると乱れは減衰す る(5). 噴孔近傍の流れにもこの考えがあてはまるとす れば、G が比較的大きい場合には噴孔への近寄り流れ の流速が小さいために噴孔近傍で流体が大きく加速さ れ、上流の流れがある程度乱れていても減衰してしま うであろう.しかし、Gが比較的小さい場合には噴孔 への近寄り流れの流速が大きく噴孔近傍で流れはほと んど加速されないため、上流の流れに重畳した乱れが ほとんど減衰せずに流出することとなろう. このため に、 上流の矩形流路内流れのレイノルズ数ならびに噴 孔内流れのレイノルズ数が同じでも、G が小さい場合 ほど噴出直後の噴流内部の乱れが大きかったと考える こともできよう. さらに、バルブモデル付きのノズル ではニードル先端とプレートの間隔が 0.28mm とやや 広いにもかかわらず、G=0.1mmの場合と同様に噴射さ れた液噴流が激しく変動していたことは、弁部で一旦 絞られた流体がプレート上面に流れ込む際に強い乱れ が発生したと考えれば、この考察から説明できよう. ちなみに、図 3(a)のノズルを 20 倍に拡大した 4 孔拡大 モデルから同様に気体を噴射して乱れ強さを測定して みたところ、 噴流中心における乱れ強さは、 単孔の拡 大モデルで G=2mm の場合と同程度であった.

これらに加えて、ここで対象としたノズルでは噴流 同士が接近しているために、噴流界面の変動が相互に 干渉して変動がさらに増強されている可能性もあろう. しかしながら、この効果の有無を確認にするためには 本研究とは異なる観点からの研究が必要である.

いずれにしても、多孔プレート型ノズルでは、その 幾何形状に起因して各噴孔から液体が扁平化しながら 噴出し、これに液薄膜が付随する.加えて液流が強く 乱れているために、液噴流が激しく変動して速やかに 微細な液滴へと分裂しているものと理解される.また、 このような微粒化機構のために、実際の多孔プレート 型インジェクタでは雰囲気圧力を変えても噴霧の平均 粒径がほとんど変化しなかったものと考えられよう.

## 5. まとめ

平らなプレートに複数の噴孔を開けたのみの単純な 構造でありながら比較的低い噴射圧力でも微細な噴霧 が得られる多孔プレート型ノズルの微粒化機構の解明 を目的とした実験研究を行った. まず、図 3(b)の実寸大ノズルを対象に噴孔配置やプレート上流の流路形状を変えて液体噴流の流動状態を 詳細に観察するとともに微粒化特性を測定した結果、

- (1) 噴孔同士の間隔とプレートーニードル間のすき間がともに比較的小さい場合には、各噴孔から噴出された液噴流が激しく変動しながら速やかに分裂する.しかし、噴孔同士の間隔が広い場合やプレートーニードル間のすき間が大きい場合には、通常の低速棒状噴流に類した分裂挙動を呈する.
- (2) 噴孔同士の間隔が小さいほど、プレートーニード ル間のすき間が狭いほど、液噴流の分裂長さは短 くなり、噴霧の平均液滴径も小さくなる。
- (3) 液体は各噴孔のノズル中心軸よりの壁面に沿って 扁平化しながら流出しており、反対側は空洞となっている.また、噴孔同士の間隔およびプレート ーニードル間のすき間がともに比較的小さい場合には、この液噴流に薄い液膜が付随する.

次に、20倍の単孔拡大モデルを用いて噴孔近傍での 流動状態を詳細に調べた結果、

- (4) 薄刃オリフィスでは、噴孔への流入流れに偏りが あっても射出方向が変化するのみで、液噴流の形 状は変化しない、しかし、噴孔長が有限の場合、 流入流れがある程度以上偏ると、液流が扁平化し ながら噴出されるようになる。
- (5)噴出された噴流の中心部の乱れ強さは、噴孔への 流入流れに偏りがあっても変化しないが、プレー ト上の流路すき間を小さくするほど乱れ強さは大 きくなる。

これらをもとに微粒化機構を考察した結果、この種 のノズルでは、その幾何形状に起因して変動・分裂し やすい形状の液噴流が噴出され、かつ、液流が強く乱 れているために、噴出された液噴流は激しく変動して 速やかに微細な液滴へと分裂するものと理解される.

### 文 献

- (1) 例えば, Lai, M. et al., The Structure of Port Injector Spray in Gasoline Engines, Proceedings of The International Symposium on Advanced Spray Combustion, (1994), pp.79-89.
- (2) Tani, Y. et al., Fuel Atomization of Multi-hole nozzle Injector, SAE Paper 2000-01-1428(2000), pp.155-162.
- Lefebvre, A.H., Atomization and Sprays, (1989), pp.37-59, Taylor & Francis.
- (4) 天谷,液柱状液体噴流の不安定性理論、微粒化、 9-25(2000)、pp.261-269.
- (5) 例えば、Batchelor, G., The Theory of Homogeneous Turbulence, (1956), p.74, Cambridge.



鈴木 孝司 豊橋技術科学大学 機械システム工学系 助教授 〒441-8580 愛知県豊橋市天伯町雲雀ヶ丘 1-1 TEL:0532-44-6667 FAX:0532-44-6661

略歴:1991年 東北大学大学院工学研究科博士後期 課程修了(機械工学専攻),同年豊橋技術科学大学 助手,1996年 同講師,2000年より現職 主に気液界面流動ならびに対流伝熱の研究に従事



谷 泰臣 ㈱デンソー パワトレイン機器 事業グループ特定開発室 主任部員 〒448-8661 愛知県刈谷市昭和町 1-1 TEL:0566-61-4151 FAX:0566-25-4676

略歴:1982年 東北大学大学院工学研究科博士課程 前期修了,同年 (㈱豊田中央研究所入社, 1988年 (㈱デンソーへ転籍入社 主に燃料噴射システムの研究開発に従事



徳富 寛
豊橋技術科学大学大学院
工学研究科修士課程
機械システム工学専攻
〒441-8580
愛知県豊橋市天伯町雲雀ヶ丘 1-1
TEL:0532-47-0111
FAX:0532-44-6661

略歴:2002年 豊橋技術科学大学卒業,同年 同大 大学院工学研究科入学(機械システム工学専攻) 現在,本論文に関するテーマで修士論文を執筆中