## 多数空気噴口による気化器主噴出管内流動様式の エマルジョン化について

On the Emulsification of Flowing in the Main Nozzle of Carburettor by Many Air Eruption Holes



## 内 容 梗 概

気化器主噴出管内の流動様式がエマルジョン流の場合,良好な微粒化特性と燃料噴出様式が得られるといわれており,さきに1個の空気噴口によって小気泡を得るための条件を明らかにしたが,ここでは2個以上の空気噴口により密集した小気泡流,すなわちエマルジョン流を得るための条件を求めた。

すなわち,透明二次元模型気化器において,空気噴口径,主噴出管内径,空気噴口数,噴口の配置,空気導入部エアチャンバの有無などが主噴出管内流動様式に及ぼす影響を明らかにした。

1. 緒 言

気化器主噴出管内の流動様式をエマルジョン流とすることによっ て,良好な燃料微粒化特性と一様な噴出様式が得られることが棚沢 氏<sup>(1)</sup>,石神,田中氏<sup>(2)</sup>らによって定性的に述べられている。筆者ら もさきに単一空気噴口によって小気泡流を得て,この場合一様な噴 出流が得られることを瞬間写真によって明らかにしたが,ここでは 実用気化器において一般に用いられている2個以上の多数空気噴口 の場合について,エマルジョン流を得るための条件を明らかにした。



すなわち,透明主噴出管を組み込んだ透明二次元模型気化器によって赤川<sup>(3)</sup>,勝原<sup>(4)</sup>,植田氏<sup>(5)</sup>らによって得られた太く,かつ長い管を用いたボイラなどのかん水実験の結果を参考にしながら,気化器の主噴出管に実用される実際の規模の範囲において,細かくかつ短い管内のガソリン中の密集気泡の生成状況を明らかにし,これらの流動様式に対する空気噴口径  $d_a$ ,主噴出管内径 D,噴口数 n ( $n \ge 2$ )およびその配置,空気導入部エアチャンバの有無などの影響を調べて,これらの関係を実験式によって与えた。一方エマルジョン流の場合の主噴出口部における燃料の噴出様式を瞬間写真などにより観測し,一様な噴出流が得られることを確認した。

#### 2. 実験装置ならびに実験方法

流動様式ならびに噴出様式が観察できるような透明二 次元模型気化器を用い,各燃料流量 Q<sub>f</sub>,導入空気流量 Q<sub>a</sub>において, d<sub>a</sub>, D, n その他の影響による流動様式 および噴出様式の変化を瞬間写真および高速度写真によ って観察した。

#### 2.1 実験装置

第1図に示すように、ベンチュリ部断面を長方形とし、絞りを上下方向のみに持たせ、垂直方向の両側面はガラス張りとした透明二次元模型気化器に、第2図に示すような透明アクリル製の主噴出管を組み合わせて使用し、この模型を第3図に示すように、コックス気化器テストスタンド(Cox T/S)に装着して実験した。
主噴出管に送られる燃料流量 Qf およびエアブリード導入空気流量 Qa はそれぞれ可変ジェット(Var. J)および可変エアブリード(Var. AB)により調整できるようにした。なお油面は浮子室位置を固定することによっ
\* 日立製作所多賀工場 工博
\*\* 日立製作所多賀工場

![](_page_0_Figure_15.jpeg)

44

多数空気噴口による気化器主噴出管内流動様式のエマルジョン化について

![](_page_1_Figure_1.jpeg)

801

![](_page_1_Figure_3.jpeg)

2.2.1 流動様式の観測

流動様式を観測するには第4回に示すように、模型気化器に対し てストロボ装置および反射板を配置した。すなわち, フラッシュガ ンより発せられた閃光(せんこう)は反射板によって反射され、その 反射光が模型気化器の主噴出管部を透過して観測者の目にはいる。 写真撮影の場合には,観測者の目の位置にカメラレンズを配置する。

(1) ストロボ装置および条件

- 形 式: 菅原研究所製, S-12 形高速度ストロボ
- 能力: 閃(せん)光時間 30 µs, 閃光量 150 mWs

周波数 4.2~285 c/s

- 観測時には現象に応じて 50~100 c/s とし、撮 方 法: 影時には単閃光(閃光時間 30 µs)に切替使用す る。
- (2) カメラ, フィルム

キャノンカメラ, 絞り:2.8, フィルム: 富士ネオパン SS 2.2.2 噴出様式の観測,撮影方法

噴出様式の観測撮影には、第4回におけるカメラおよびフラッ

第6図  $H_B-Q_A$ ,  $W_A$  曲 線

に求めておき,観測中はhを読んで Qa を求めた。

(2)  $Q_f$ は Cox T/S 付属の燃料流量計により直読。

(3)  $Q_A$  はあらかじめ Cox T/S により, 模型気化器の  $Q_A-H_B$  曲 線を第6図のように求めておき、観測中は HB を読んで QA を求 めた。

#### 3. 実験結果とその検討

上述の装置および方法による実験結果を述べる。

3.1 流 動 様 式

第2図に示す各種主噴出管について、 Q<sub>f</sub>=2.6 および 20.0 l/h, Q<sub>a</sub>=3.5, 7.3 および 13.9 l/h の各条件にて流動様式を瞬間写真によ り観測した。

#### 3.1.1 $Q_a$ , $Q_f$ の影響

— 45 —

一例として主噴出管⑥について, Q<sub>f</sub>が一定のとき Q<sub>a</sub>を増すに

シュガンを高速度カメラおよびスポットランプにおきかえて使用 する。これに使用した高速度カメラおよび照明装置ならびに撮影 方法,条件はすでに説明されている(6)ので省略する。 2.2.3 導入空気流量  $Q_a$ , 燃料流量  $Q_f$ , ベンチュリ空気流量 Q<sub>A</sub>の測定方法

(1) Qaの測定は計測用絞りと水柱マノメータにより、あらかじ めマノメータの指示  $h \operatorname{mm} H_2O \geq Q_a l/h$ の関係を第5図のよう

つれて流動様式は気泡流からピストン流を経て環状流へと遷移す る状況が明らかに認められ、この状況を第7図に示すが、他のい ずれの主噴出管においても同様の傾向であった。次に, Qa を一 定にして Qf を増加すると、流動様式はちょうど上と反対に環状 流からピストン流を経て旋状流、気泡流へと変化する。 すなわち, Qaが次第に増した場合(あるいは Qf が減少した場 合), 各気泡間の距離は次第に減少してついに気泡間の接触合体

が始まり,旋状流となる。さらに Qa を増すと,気泡の合体が促進 されて管壁に達するまでに成長してピストン流となり,以後は気 泡が上下方向に成長して環状流へと遷移する状況が明らかにされ た。

#### 3.1.2 *d*<sub>a</sub>, **D**の影響

空気噴口の数n=1の場合と同様に,n=2以上の場合においても、 $d_a$ が大になると気泡1個の平均直径 $d_a$ が大となって気泡の密集度を減じ、またDを大にすると $d_b$ は若干大となり気泡の密集度は減ずるが、気泡流を持続する $Q_a$ の範囲は大となることを

![](_page_2_Figure_4.jpeg)

以下のように確かめた。

(1)  $d_a$ の影響

(4)  $d_a = 2.0 \phi$ 

主噴出管 No.(11)

主噴出管 No.13

— 46 —

主噴出管④, ⑨~⑪について,  $Q_f = 6 l/h$ ,  $Q_a = 7.3 l/h$  の場合 に得られた流動様式の写真を**第8**図に示す。これらの主噴出管は それぞれ  $d_a = 0.5$ , 1.0, 1.5, 2.0  $\phi$  であること以外は同一仕様であ る。他の  $Q_f$ ,  $Q_a$  についても同様な傾向がみられた。**第7**図にお いて  $d_a = 0.5 \phi$  の場合,小気泡の密集度が最も顕著で $d_a$ が大にな るにしたがって大気泡が疎となり,管内の流動様式が気泡流から 旋状流,ピストン流へと変化する状況が明らかにみられ, n=1の

> 場合と同様な傾向であることが確認された。ちなみに、これらの主噴出管の他の 仕様は  $D=6\phi$ 、 n=4、同一円周上等間 隔配置、エアチャンバ有で共通である。

(2) Dの影響

 $d_a = 0.5 \phi$ , n = 4, 同一円周上等間隔配 置, エアチャンバ有は共通で, D = 6, 8, 10  $\phi$  が異なる主噴出管④, ②, ③ につい て各 $Q_a$ ,  $Q_f$  における管内流動様式を観 測撮影した結果の一例として $Q_a = 2 l/h$ ,  $Q_f = 13.9 l/h$  の場合を第9図に示す。図 からわかるようにDが大になると流動様 式はピストン流から旋状流, 気泡流へと

![](_page_2_Picture_11.jpeg)

① db=0.5 φ
 ② da=1.0 φ
 ③ da=1.5 φ
 主噴出管 No.④
 主噴出管 No.⑥
 主噴出管 No.⑩
 Qf=6 l/h, Qa=7.3 l/h, k≒1.22, D=6 φ, n=4, 同一円周上配置
 第8図 空気噴口径 da と流動様式

![](_page_2_Picture_13.jpeg)

① D=6φ
 主噴出管 No.④
 ② D=8φ
 主噴出管 No.⑩
 Q<sub>f</sub>=2 l/h, Q<sub>a</sub>=13.9 l/h, d<sub>a</sub>=0.5φ, n=4, 同一円周上配置
 第9図 主噴出管内径Dと流動様式

![](_page_2_Picture_15.jpeg)

遷移する状況が明らかに示されている。

これらを要約すると、*d*<sup>a</sup> が大になると *d*<sup>b</sup> が大となり、気泡の上昇速度を減じ、 管壁の影響と合わせて、ら旋運動を伴 い、横方向への運動により気泡間の接触 合体が生じやすくなって、気泡流を持続 する *Q*<sup>a</sup> の上限の値 *Q*<sup>a</sup> が減少する。ま た*D*を大にすると、燃料流速 *W*<sup>f</sup> の減少、 気泡に対する管壁の影響も減少し、気泡 間の距離が大となって接触合体が生じに くくなって *Q*<sup>a</sup> の増大となるものと考え られる。

以上の結果から n=2 以上の場合にも  $Q_a'$ を大にするためには  $d_a$ を小, Dを大 とすることが望ましいことがわかる。

#### 3.1.3 nの影響

## (1) 同一円周上等間隔配置の場合

同一円周上において、 n=1~8 に変え た各主噴出管②~⑤について $Q_f = 6l/h$ , Q<sub>a</sub>=13.9 l/h とした場合の管内の流動様 式写真を第10図に示す。図にみられる ように, n=1の場合はピストン流であ るが, n=8 では完全にエマルジョン流 となっており、 n が大となるほど気泡は 密集し, Qa'が大となることがわかる。 (2) 同一垂直線上等間隔配置の場合 主噴出管②, ⑥~⑧は同一垂直線上に おいて, n=1~8 に変えた場合に相当 し、これらの主噴出管について、各 Q1、 Qaにおける管内の流動様式を観察した 結果は,前項の同一円周上の場合と同様 に n が 増すにつれて, ピストン流から旋 状流, さらに気泡流へと遷移し, 気泡流 領域 Qa'が大となることがわかった。

# ① n=1 ② n=2 ③ n=4 ④ n=8 主噴出管 No.② 主噴出管 No.③ 主噴出管 No.④ 主噴出管 No.⑤ タf=6 l/h, Qa=13.9 l/h, D=6 \u03c6, da=0.5 \u03c6 第 10 図 同一円周上配置の場合のnと流動様式

#### 3.1.4 空気噴口配置方法の影響

いま,空気噴口を円周上に配置した場合と垂直線上に配置した 場合との気泡の生成状況を比較するために,第2図に示した主噴 出管 ⑤ と ⑧ について,  $Q_f = 6 l/h$  一定にて  $Q_a = 3.5 l/h$  および 13.9 l/h とした場合の管内流動様式の写真を第11 図に示す。図の 結果から,同一円周上配置の方が気泡が密集し,1個の気泡も小 である。また, Q<sub>a</sub>が増大した場合にも図の ③ と ④ にみられるように,同一円周上配置⑤の方は密集した気泡流を持続するのに対して同一垂直線上配置⑧の方は不安定な旋状流またはピストン流となっている。

気泡の生成状況を観測すると、Qaの小なる場合には⑤では8 個の空気噴口から交互に気泡を発生するが、⑧の場合は最上段の

> みから気泡を発生する。そして Qa が大 なる場合には、前者はほとんど全部の噴 ロから同時に気泡を発生して管内一様に 分散するが、後者ではすべての噴口から 発生する気泡が噴口上にて合体し、大気 泡のピストン状になってしまう、すなわ ち、同一円周上配置は気泡の管内分布が 一様であるため気泡の合体が起こりにく く、良好なエマルジョン流を得るに適し た配置である。これに対して同一垂直線 上の場合は、Qa が小なるときは下段の噴 口が作用せずQa が大になると気泡が合 体しやすいためにピストン流になりやす い。

> さて,エンジンとの適応試験によって 比較的良い性能を得ているソレックス式

![](_page_3_Figure_7.jpeg)

第11図 円周上と垂直線上配置の流動様式の差異

![](_page_3_Picture_9.jpeg)

![](_page_3_Picture_11.jpeg)

Qa=3.5 l/h
 2 方×3段(P×4)
 主噴出管 No.④

② Q<sub>a</sub>=3.5 l/h
 ③ Q<sub>a</sub>=
 同一円周上, n=4
 2 方×31
 主噴出管 No.⑩
 主噴出管
 Q<sub>f</sub>=6 l/h, D=6 φ, d<sub>a</sub>=1.5 φ

 ③ Qa=7.4 l/h
 ④ Qa=7.3 l/h

 2方×3段(P×4)
 同一円周上, n=4

 主噴出管 No.④
 主噴出管 No.⑩

第12図 実用配置と円周上配置の流動様式の差異

![](_page_3_Figure_16.jpeg)

第13図 エアチャンバ有無による流動様式の差異

![](_page_3_Picture_18.jpeg)

気化器において2方向垂直3段配置の空 気噴口が用いられているが、この配列を もつ主噴出管⑭と同一円周上配置主噴出 管⑲について $Q_f = 6 l/h$ 一定とし、 $Q_a =$ 3.5 および 7.3 l/h とした場合の結果を比 較して第12 図に示す。すなわち ⑭ の方 が⑲に比べて1 個の気泡は大で $Q_a'$ の範 囲が小さいことがわかる。 第11 図は  $d_a$ = 1.5  $\phi$  を等しくした場合であるが、 $d_a =$ 0.5  $\phi$  とすると 相対的には 1 個の気泡は 小さいながらも  $Q_a'$ に対しては⑭と⑲の 関係が同様にみられた。

以上の結果から,エマルジョン流を得 るには多数の噴口を同一円周上に配置す るのが適切な方法であることが明らかに なった。

3.1.5 エアチャンバ有無の影響と集中

式配置

流入して気泡を生成する空気流量は噴 ロ前後の差圧に対応する。一方,噴口前 の圧力はエアチャンバの影響により影響 されるので,その有無は生成気泡に対し て大きく影響すると考えられる。この効 果を確かめるために次の実験を行なっ た。

すなわち,主噴出管①と②はn=1,  $D=6\phi$ ,  $d_a=0.5\phi$ でエアチャンバの有 無を異にするが,これらについて $Q_f=$   $6l/h-定, Q_a=3.5$ および7.3l/hとした 場合の流動様式を 第13図に示す。同一  $Q_a, Q_f$ において,明らかにエアチャンバ 無の①が気泡が密集しやすく合体しがた いとともに1個の気泡が小である。この ように,チャンバは気泡を大にするが,

第14図 集中式配置と同一円周上配置の流動様式

— 47 —

もう一つの条件となる気泡を分散させて合体を防止するためには エアチャンバを設けても同一円周上に多数の噴口を配置する方法 が有利である。そこで、両者の長所をとり、 $D=6\phi$ 、 $d_a=0.5\phi$ 、 n=7、集中式配置、エアチャンバ無の主噴出管®を作った。この ®と先の⑤について、 $Q_f=2l/h$ 、 $Q_a=13.9l/h$ および  $Q_f=20l/h$ 、  $Q_a=3.5l/h$ の2点で流動様式を比較すると第14図のとおりで、 ®は⑤よりも気泡が合体しがたく、気泡流の領域が大で、密集気 泡が得られやすいことが明らかにされた。

以上のようにエアチャンバが顕著な影響を示す理由は、ある容 積を持ったチャンバの一方から空気が流入し、他方から空気が断 続的に流出する場合には、チャンバ内の圧力は時間的に変動し、 その変動の振幅および周期はチャンバの容積が大なるほど大とな る<sup>(7)</sup>ので、エアチャンバがある場合には、空気噴口入口の圧力が 大きく影響されて同一 *Qa* の場合に生成される気泡の周期が大と なり、したがって気泡の大きさが大となる。またこのために気泡 の合体も起こりやすくなる。

#### 3.2 気泡流領域

前節では、 $Q_f=2$ 、6 および 20 l/h、 $Q_a=3.5$ 、7.3 および 13.9 l/hの各 $Q_f$ 、 $Q_a$ の条件で得られた流動様式の瞬間写真によって、気泡流領域の大小、気泡の大きさ、気泡の密集度などを定性的に述べたが、ここではこれらの数多くの写真をもとにし、またストロボ観測により気泡流を持続しうる $Q_a$ の最大流量を $Q_a'$ として、 $Q_f$ を横軸に、 $Q_a'$ を縦軸にとってグラフ上にプロットし、また各条件が $Q_a'$ に及ぼす影響を実験式で示した。この測定にあたり、気泡流と旋状流との境の判別はかなり困難で時間的に変動することもあるので、各測定点において3~4回くり返し観察しその平均をとった。

式は次のように得られる。すなわち,

 $Q_a' = (0.68 - 0.12 d_a) Q_f + 7.0 - 1.5 d_a \dots (3)$ 

ここに単位は  $d_a = 0.5 \sim 2.0 \text{ mm}\phi$ ;  $Q_a'$ ,  $Q_f$ : l/h

すなわち, 第14 図および(3)式は $d_a$ の影響を示し,  $d_a$ が大となるほど気泡流領域は小となり, また  $Q_f$ が大になると気泡流領域が大となることを示す。

(2) Dの影響

次に $d_a=0.5 \text{ mm}\phi$ , n=4を一定にして, Dを変化した場合の実験式は主噴出管④, ⑫, ⑲ に対する実験結果をプロットした**第16** 図の結果から次のように与えられる。

 $Q_{a'}=0.64 Q_{f}+2.9+0.57 D$  .....(4) ここに単位は  $D: 6\sim 10 \text{ mm}\phi$ ,  $Q_{a'}$ ,  $Q_{f}: l/h$ 

第16図および(4)式は気泡流領域に対するDの影響を示すものでDが大なるほど、また $Q_f$ が大なるほど気泡流領域が大なることを示す。これは $D, Q_f$ が大なるほど空気噴口から発生する気泡間の距離が増して合体しにくくなるためである。

3.2.2 n の 影 響

(1) 同一円周上等間隔配置の場合

主噴出管 ②~⑤ について Q<sub>1</sub>を変えながら,おのおのの気泡流 領域 Q<sub>a</sub>'を求め,グラフ上にプロットすると 第17 図 に示すとお りである。この気泡流領域を表わす実験式は次のように与えられ る。

## 3.2.1 *d*<sub>a</sub>, **D**の影響

*d*<sub>a</sub>の影響

上述のようにして,主噴出管④, ⑨~⑪( $D=6\phi$ , n=4, 同一 円周上配置, エアチャンバあり,  $d_a=0.5\sim2.0\phi$ )について求めた グラフを **第15** 図 に示す。

図において各線図はそれぞれの da における Qa'を示すが, いず れもほぼ直線であるから, 各気泡流領域(気泡流を持続する Qa の 上限値) Qa'は

| $Q_a' = a Q_f + b \dots$    | (1)            |
|-----------------------------|----------------|
| で表わしうる。第14 図から da を変数とする a, | <b>b</b> を求めると |
| $a = 0.68 - 0.12 d_a$       |                |
| $b = 7.0 - 1.5 d_a$ $\int$  | (2)            |

(1)および(2)式から、本実験の範囲(気化器における実用範囲を包含する)では da を変化した場合の気泡流領域を与える実験

![](_page_4_Figure_22.jpeg)

 $Q_a' = (0.17 + 0.18 n - 0.013 n^2) Q_f + 1.3 + 1.3 n - 0.06 n^2$ 

![](_page_4_Figure_25.jpeg)

第17図 円周上配置の場合のnと気泡流領域

— 48 —

![](_page_5_Figure_1.jpeg)

![](_page_5_Figure_2.jpeg)

![](_page_5_Figure_3.jpeg)

![](_page_5_Figure_4.jpeg)

第20図 エアチャンバ有無と気泡流領域

域を比較すると第19図に示すとおりである。すなわち⑩に対す る⑭および④に対する⑤はそれぞれ気泡流領域が小さく, nを大 にしても気泡流領域が狭いことを示す。

このように数段にわたって配列する場合には、Q<sub>a</sub>の小なる範囲 では下段の噴口は気泡を生成せず、またQ<sub>a</sub>が大となって下段の噴 ロから気泡が発生するに至ると、気泡の合体が起こりやすくなる ので、エマルジョン流を得るには不適当である。

805

第19図 実用配置と円周上配置との気泡流領域

ここに  $d_a=0.5 \text{ mm}\phi$ ,  $D=6 \text{ mm}\phi$ 一定

*Qa'*, *Qf*の単位: *l/h* 

すなわちnを大にするほど気泡流領域が大となる。これはnを 大にすることによって気泡の分散が行なわれるので気泡流をなが く持続すると考えられるからである。

(2) 同一垂直線上等間隔配置の場合

次に,主噴出管②, ⑥~⑧に関する同様な実験結果を 第18 図 に示す。これらの主噴出管は  $d_a=0.5 \text{ mm}\phi$ ,  $D=6 \text{ mm}\phi$ 一定とし て, n=1~8 に変えた場合に相当し, この場合の気泡流領域を与 える実験式は同様にして次のように与えられる。

*Q<sub>a</sub>*'=0.31*Q<sub>f</sub>*+1.8+1.4 *n*-0.09 *n*<sup>2</sup>(*l*/h).....(6) すなわち,同一垂直線上配置の場合も*n*が大なるほど気泡流領 域は大となるが,同一円周上配置の場合の **第16**図 にくらべて*n* を増しても気泡流領域の増大は少なく,エマルジョン流をうるに は前項の方が有効な手段であることがわかる。

(1)

— 49 —

#### 3.2.3 配置方法の影響

第16,17 図において,同一nにおける両 者の気泡流領域を比較すると,いかなるn においても同一円周上配置の方が気泡流領 域は大である。これは前者が気泡が管内に 均等に分布するのに対して後者は空気噴口 上で合体し,あるいは垂直線上に続く気泡 間の距離が小さいので合体の機会が多いた めである。 次に多く実用されている配置方法の④,

15と同一円周上 n=4 の10, ④の気泡流領

#### 3.2.4 エアチャンバ有無の影響

3.1.5において流動様式の写真上にエアチャンバの影響が顕著に 見られた。いま主噴出管①,②および<sup>10</sup>, ⑦の気泡流領域をグ ラフ上に示すと**第20**図のとおりである。ここに主噴出管 ⑦ は集 中式 *n*=7 配置でエアチャンバを備える構造である。

第19図からエアチャンバが気泡流領域に影響する度合が量的 にわかる。これはエアチャンバによって生成気泡が大となり、そ の発生の周期が不均一となり、合体しやすい結果となったためで ある。

#### 3.3 エマルジョン流の効果

はじめに述べたように、場所的ならびに時間的に均一で、よく微 粒化された燃料の噴出特性をうるには、主噴出管内の流動様式をエ マルジョン流とすることが有効な手段と考え、上述の実験を行なっ たものであるが、これを証明するために高速度写真による噴出様式 の観察を行なった。すなわち、各種主噴出管のうち良好なエマルジ ョン流を得た主噴出管 (1) (エアチャンバなし、集中式配置、n=7,  $d_a=0.5\phi$ ,  $D=6\phi$ ) およびピストン流になりやすい主噴出管 (2) (エ アチャンバあり、2 方×3 段 P=4 配置、n=6,  $d_a=1.5\phi$ ,  $D=6\phi$ ) の両者について  $Q_f=6l/h$ ,  $Q_a=6.5l/h$ , ベンチュリ空気流量  $Q_A=$ 3.4 m<sup>3</sup>/min (ベンチュリ平均風速  $W_v=64$  m/s)の条件において、流 動様式と合わせて噴出様式を撮影した。

第21 図は主噴出管 @ について, 1,800 こま/秒の速度で撮影した 連続写真の中から任意の1サイクル 32 こまを選び, さらにその中の

(4)

![](_page_5_Picture_24.jpeg)

![](_page_5_Figure_25.jpeg)

(4)

![](_page_6_Picture_2.jpeg)

Ħ

(2) Qf=6 l/h, Qa=6.5 l/h, Wv=64 m/s, 主噴出管 16 第22図 エマルジョン流の燃料噴出様式

気流 連続噴出 気流 脈打 (1)(2)(3)(4)\ 気泡< 大気泡 気液混合物 気液混合物 (b) エマルジョン流 (a) ピストン流 (c) エマルジョン 分解模型口

第23図 エマルジョン流の分解説明図

……ではピストン流が形成されているとみて よい。しかしてそれぞれの列について, (a) 図のようなピストン噴出がくり返されている が, 各列は非常に細い管であるため, ベンチ ュリ気流の乱れに対する影響はごくわずかで ある。また①②③……おのおのの管において 気泡と燃料の位置は不そろいで適宜噴出する ので,気流に対してはバラバラに作用して乱 れに対する効果はますます小さくなる。また 一本の管については気泡も小さく,その間に 介在する燃料の固まりもごく小さいうえに,

これはその隣りの気泡の破壊によって打ち砕かれて微粒子となる。 かくして主燃料は総合的に見た場合、ほとんど連続的に流れ、かつ 燃料の粒子も微粒となり,望ましい微粒化特性が得られると考えら れる。

#### 4. 結 言

以上述べたように, 主噴出管内流動様式のエマルジョン化を目的 として, 各種の空気導入方式を持った透明主噴出管について実験し た結果をまとめると次のとおりである。

(1) 多数の空気噴口をもつ場合にも、空気噴口径小、主噴出管 内径大なるほど気泡流領域は大であって、この領域における気泡 の大きさは噴口径小、主噴出管内径小なるほど小さくなることが わかった。

代表的4こまを等間隔に抜すいしたものである。この図から明らか なように,流動様式はピストン流であって,その噴出燃料流量が時 々刻々に変化している状況が見られる。すなわち,写真①ではわず かに、②では多量に、③では少量に、④ではごく微量に噴出してい る。これらの結果から, 管内いっぱいに流れる空気ピストンが上昇 して主噴出口部に達した時は空気のみが噴出して燃料がとだえるこ とがわかる。

これに対して、同一条件で撮影した主噴出管 ⑩の場合は第22 図 に示すとおりで、管内の流動様式はエマルジョン流となり、その噴 出燃料は時間的にほとんど一様であって、ピストン流の場合に比べ 格段によい噴出特性を示している。しかしこの場合にも詳細に観察 すると, 燃料の噴出位置および方向が時間的に多少変化している様 子が見られる。これもまた一種の脈打ちと考えられるが、その程度 はピストン流の場合などに比べてはるかに微少であって実用上なん ら支障とならない。また噴出燃料の微粒化状況もエマルジョン流の 方がよいことが写真から観察される。すなわち, エマルジョン流の 場合には次の特長が見られる。

- (1) 燃料噴出量の時間的変化が非常に少なく,脈打ちがほとん ど見られない。
- (2) 噴出燃料の微粒化が良好である。

ピストン流の場合には第23図(a)のように、管内いっぱいに気 泡と燃料が交互に流れ、燃料噴出の断続の原因となるが、この場合 の微粒化について考察すると,気泡の周辺膜の燃料がベンチュリ気 流によって吹きちぎられる瞬間には理想的に微粒化されるが、気泡 が大きいために,その間に介在する燃料は相当の容積を占め,この 部分にはエアブリードが作用しないときと同じことになるほか、さ らに大気泡の流出に伴い噴出口部の気流が乱されて不安定となるの で, 微粒化を妨げるとともに燃料粒径が不均一となり, 粒子群の中 に大粒が混入することになる。ベンチュリ気流流速がおそいほど流 速不安定の割合が大となって,大粒子の占める割合が大きくなる。 これに対してエマルジョン流は同図(b)のように小気泡が複雑に 入り組んで流れているが、これを図(c)のように、各気泡を①②③ というふうに、縦に多数列に整頓してみると、それぞれの列123

(2) 空気噴口の数を増すことにより、気泡流領域が大となり、 気泡の密集度が増す。

(3) 空気噴口を燃料流の方向に沿って主噴出管管壁上に垂直に 配置した場合には、導入空気流量の増大につれてまず上部の空気 噴口から気泡を発生し,次いで順次下部の空気噴口からも発生す<br /> るが、この場合には気泡の合体を生じやすく、気泡流の領域が非 常に狭いことが明らかになった。

(4) 空気噴口を同一円周上に等間隔に配置した場合には気泡が 管内に分散して比較的エマルジョン流の領域が大となることがわ かった。

(5) 多数の空気噴口を集中的に配置し、エアチャンバ無とした 場合にエマルジョン流領域が大であったのは注目すべきことであ る。

(6) 空気導入部にエアチャンバを設けると気泡が大となり、エ マルジョン流を得るには不利であることが明らかになった。

また以上の結果,比較的良好なエマルジョン流を与える空気導入 方式が見いだされたので, 高速度写真により燃料噴出特性を観測し た結果

(7) エマルジョン流の場合は、燃料噴出は一様であるのに対し て、ピストン流の場合は顕著な脈打噴出となることが明らかにさ れた。

#### 考 文 参 献

- (1) 棚沢泰: 自動車機関学(その47), トヨタ技術 5,331(昭27-11)
- (2) 石神重男,田中義弘: 気化器の特性(第1,2報),鹿児島 大学工学部紀要 8, 16 (昭 32-6)
- (3) 赤川浩爾: 気水混合物の流動(第2報), 日本機械学会論文

集 Vol. 23, No. 128, 285 (昭 32-4) (4) 勝原哲治: 気水二相流動様式,機械の研究 11, 263 (1959-2) (5) 植田辰洋: 気水混合流に関する研究, 日本機械学会論文集, Vol. 23. No. 132, 553 (昭 32-8) 宝諸,高橋,市川: 気化器エヤーブリードの導入空気流量と (6)燃料の脈打噴出,日立評論 44,739 (昭 37-5) (7) 矢野昭二,奥津弘: 吸気系の気柱振動,トヨタ技術 Vol. 12, No. 2, 101 (昭 35-9) Lassin to all

----- 50 -----