

アマール型気化器の定常特性に関する研究(第1報)

メタデータ	言語: jpn
	出版者: 室蘭工業大学
	公開日: 2014-06-20
	キーワード (Ja):
	キーワード (En):
	作成者: 澤, 則弘, 山辺, 信
	メールアドレス:
	所属:
URL	http://hdl.handle.net/10258/3414

アマール型気化器の定常特性に関する研究 (第1報)

沢 則弘・山辺 信*

A Study on the Steady Characteristic of Amal-Type Carburetor (1st Report)

Norihiro Sawa and Makoto Yamanobe

Abstract

Carburetors are required a great adaptability because of the motor vehicle engines have a great diversity of operating conditions. The faults arise occasionally as the results of unsuitable mixture being supplied under some operating conditions, while the analytic investigations on them have been made insufficiently.

Therefore, to investigate systematically the influence of the various factors on the characteristics of the mixture ratio and to obtain the useful design data on such an Amal-type carburetor, he has made a theoretical adverse. On the other hand, he has experimentally measured the amount of breathing air, fuel, pressure distribution and the flow pattern of fuel changing the various factors in the carburetor.

Consequently, it is ascertained that the theoretical results correspond fairly well with those of the experiment.

1. 緒 言

車輛用内燃機関は定常運転のほかに加速・減速など非定常状態で運転される場合が多いが 気化器はあらゆる運転状態において所要の空気量と適量の燃料を計量し、均一混合気を形成供 給することを要求される。しかし、実際には要求を十分に満すまでには至らず不備の点も多い ので、機関の加速性能や経済性能の改善に際し、気化器特性の系統的研究が重要な課題と云 えよう。

なお、気化器の燃料流量に関する理論的研究については、定常流の場合には Lichty¹⁾ や田 中²⁾の著書にも記載され、運動量の式から出発した芳賀氏の報告などがあり、非定常理論に関 しては伊藤氏³⁾ や草間氏⁴⁾の Navier stokes の基礎式から導びいた円管内非定常層流の理論を 適用する試みや、圧縮性や諸損失を考慮した数値解析⁵⁾ などがある。これに対し、実験的研究 も古くから続けられており、 噴霧気化器の集滴特性や微粒化特性に関する報告^{6),9)}、 気化器の 噴霧口の負圧⁷⁾、 主噴出管内の流動様式および燃料の脈打噴出とエアーブリードの導入空気流

* 室蘭工業大学,大学院 機械工学専攻.

量との関係,主メータリング系統とアイドリング系統の作用などに関する研究⁸⁾がある。

これらの多くの研究結果から気化器の定常的および非定常的特性¹⁰⁾がかなり具体的に解明 されてきたが、十分とは云えず不明の点も多い。とくに、これらの研究は自動車用気化器に関 するものが多く、小型機関に装備される構造が簡単なアマール型気化器に関しては非定常特性 は勿論のこと定常特性についても明らかにされておらず、気化器の設計基準が確立されていな いようである。そこで、アマール型気化器特性に関する一連の解析的研究を開始した。本報で は、とりあえず定常特性に及ぼす諸因子の影響について述べる。

2. 実験装置および実験方法

供試気化器はアマール型気化器-VM 20 C A (三国商工 K.K. 製) であり、その構造および

主要寸法は 図-1 のとおりである。 まず,気化器の定常特性を詳細に 解明するため,ナッシュ型真空ポ ンプ-80 NV 5 M (最大流量 4.5 m³/ min,最大負圧 650 mmHg; 荏原 製作所製) および整流装置付 タン クからなる低圧装置を準備し,そ れに気化器の圧力分布を測定する 装置 (図-2 参照) および空燃比測 定装置 (図-3 参照) を目的に応じ て取り付け,空気流量を変えなが ら各種の測定を実施した。

この際,流入空気量の測定に は 図-3 に示すようにタンクの壁面に取り 付けた丸型 / ズル ⑯ (開口径 23.15 mm, 流量係数 0.82)を用い,次式から算出した。

 $G_a = C \cdot f \cdot \sqrt{2g \cdot \mathcal{A} h_n \cdot \gamma} \cdot \phi \quad (1)$

ここに、C:丸型ノズルの流量係数, f:ノズル開口面積 (cm²),g:重力定数 (cm/s²), *dh*_n:ノズル前後の圧力差 (cm Aq),7:ノズル直前の空気比重量 (gr/cm³), ϕ :流量修正係数である。なお,圧力測定の





chok Valve

全周

サージタンク
 メン・ジェット
 アイドリング・ジェット
 一(1) ビトー管
 (a) チョーク弁微動装置
 (b) スロットル弁微動装置
 (c) 突出噴孔微動装置

9[®]

7 6 5 4

(0)

際、マノメータの片側の液面変化を 2倍し、その圧力とみなしたがガラ ス管内径の不均一に基因する誤差は 最大 1.3% であった。

また,チョーク弁およびスロッ トル弁は微動装置付き (図-2, (a), (b) 参照) であり,主燃料噴口には突 出噴口 ② を用い,その上下動によ って高さ方向の静圧分布をも測定で きる。



とくに空燃比測定実験において は燃料流量の計量に重点をおき,燃 料系統を主燃料系統と低速燃料系統 とに分割し,それぞれベンチュリ型 流量計(図-3の⑥)および燃料ジェ



① ナツシユ型真空ボンプ
 ② 流量調整弁
 ③ 整流装置
 ④ ⑤ 燃料タンク
 ⑥ ベンチユリ計
 ⑦ 浮子室
 ⑧ タ
 ン・ジェット用マノメータ
 ⑩ ① アイドリング・ジェット用
 マイノメータ
 ⑫ ベンチュリ負圧用マノメータ
 ③ スロットル弁
 ⑭ 微動装置
 ⑮ マノメータ
 ⑯ 丸型ノズル
 ⑰ コンプレッサ
 ⑲ ロータメータあるいは三角錘流量計
 ⑲ エア・ブリード吹込空気量調整弁

ット前後の圧力差 ⑧~⑪ から重複して測定し、液面調整用の浮子室 ⑦ も上下動 できるよう にした。 供試燃料 ジェットは 図-4 に示すように 両側を面取りしてあり、ジェットの長さ (L) と直径 (d) との比は $L/d = 4 \sim 5$ である。 なお、水を使用して測定した燃料ジェット流量係数 (C_f) はレイノルズ数 (R_e) の関数として与えられるが、水の温度や使用流体、すなわち動粘性



(189)

沢 則弘·山辺 信



係数 (ν) の影響をも受けている (図-5 および 図-6 参照)。

しかし、流量係数の値や、その値が一定となるレイルズ数 (R_e) などは従来知られている値 ($L/d \Rightarrow 2, 5$;入口側面取りせず)と近似している。

次に、市販されている燃料ジェットの番号と 流出量 $Q_f \operatorname{cc/min}$ (燃料ジェット前後の圧力差 $\Delta h = 50 \operatorname{cmAq}$) との関係を調べたのが 図-7 であ るが、両者の間には直線的関係があるので燃料ジ ェットの番号から直接流出量を推量できることが わかる。

3. 実験結果および考察

3.1 空燃比の定常流理論

まず,図-8のような供試気化器の模型 Po.70 を想定し,空燃比の算出式を誘導しよう。

記号

Ga: 気化器流入空気重量 Gm,Gi: 主燃料系統, 低速燃料系統か らの燃料流出量

 A_a : 気化器ベンチュリ部の開口面積 A_m . A_i : メン・ジェット,パイロット・

ジェットの開口面積

A_{jm}, A_{ji}: 主燃料噴出口, 低速燃料噴出口の有効開口面積





図一8 気化器模型 本実験では $l_m+h'=4.8$ cm $b_m=1.8$ cm $l_i=2.1$ cm $b_i=1.2$ cm

 Aam, Abm; Aai, Abi: 燃料ジェット前後の圧力測定部の有効断面積

 P1, P2, P3, Pf: 気化器の入口, 主燃料噴出口, 低速燃料噴出口, 浮子室液面の圧力

 Pam, Pbm; Pai, Pbi: 燃料ジェット前後の圧力

 h: 大気圧との圧力差(負圧)の水頭;(添字は図-8参照)

 Ahm, Ahi: 主燃料系統, 低速燃料系統の圧力損失水頭

 Ca, Cm, Ci: 気化器ベンチュリ,メン・ジェット,パイロット・ジェットの流量係数

 ア1, 7f, 7w: 気化器の入口空気,燃料, 水の比重量

 a, h'; lm, li; bm, bi; lom, lbi: 図-8 に示す各部の寸法

 v: 流 速 g: 重力の定数 k: 比 熱 比

気化器の流入空気量 (Ga) は次式で与えられる。

$$G_{a} = C_{a} \cdot A_{a} \varepsilon \cdot \sqrt{2g \tau_{1} (P_{1} - P_{2})} = C_{a} \cdot A_{a} \cdot \varepsilon \cdot \sqrt{2g \tau_{1} \tau_{w}} \cdot \sqrt{h_{2} - h_{1}} = C_{a} \cdot A_{a} \cdot \varepsilon \cdot \sqrt{2g \tau_{0} \tau_{w}} \cdot \sqrt{1 - h_{1}/H_{0}} \cdot \sqrt{H_{2}^{*}}$$

$$(2)$$

 $C \subset \mathcal{K} \quad H_2^* = h_2 - h_1;$

$$\varepsilon = \left[\frac{1}{1 - P_2/P_1} \cdot \frac{k}{k - 1} \left\{ \left(P_2/P_1\right)^{2/k} - \left(P_2/P_1\right)^{\frac{k+1}{k}} \right\} \right]^{1/2}$$
(3)

次に, 主燃料流量 (Gm) および低速燃料流量 (Gi) は粘性流体のエネルギ式から

$$G_m = C_m \cdot A_m \sqrt{2g \gamma_f \gamma_w} \cdot \sqrt{H_2^* + h_1 - h_f} - \Delta h_m^* - (a + h') \gamma_f / \gamma_w$$
(4)

$$G_i = C_i \cdot A_i \sqrt{2g \gamma_f \gamma_w} \cdot \sqrt{H_3^* + h_1 - h_f - \Delta h_i^* - h' \gamma_f / \gamma_w}$$

$$\tag{5}$$

ここに $H_3^*=h_3-h_1$, したがって, 空燃比 (R) はエア・ブリード空気量を無視すると近似的に次式で与えられる。

$$R = \frac{C_a A_a}{C_m A_m} \cdot \sqrt{\frac{\gamma_0}{\gamma_f}} \cdot \varepsilon \cdot \sqrt{1 - h_1 / H_0} \cdot \sigma \cdot \lambda \tag{6}$$

ここに

$$\sigma = \left[1 + \frac{h_1}{H_2^*} - \frac{h_f}{H_2^*} - \frac{\Delta h_m^*}{H_2^*} - (\gamma_f / \gamma_w) \cdot \frac{(a+h')}{H_2^*}\right]^{-\frac{1}{2}}$$
(7)

$$\frac{1}{\lambda} = 1 + \frac{C_t A_i}{C_m A_m} \cdot \sqrt{\frac{H_3^*}{H_2^*}} \cdot \left[\frac{1 + h_1/H_3^* - h_f/H_3^* - \Delta h_i^*/H_3^* - \langle r_f/r_m \rangle h'/H_3^*}{1 + h_1/H_2^* - h_f/H_2^* - \Delta h_m^*/H_2^* - \langle r_f/r_m \rangle (a+h')/H_2^*} \right]^{\frac{1}{2}}$$

$$(8)$$

$$\Delta h_m^* = \Delta h_{bm}^* + \Delta h_{cm}^*, \qquad \Delta h_i^* = \Delta h_{bi}^* + \Delta h_{ci}^*$$
(9)

沢 則弘・山辺 信…

$$\begin{split} \mathcal{A}h_{cm}^{*} &= \mathcal{A}h_{cm}\left\{\left(1+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{ab}}\cdot\frac{G_{abm}}{G_{m}}\right)^{2}-1\right\}+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{w}}\cdot\frac{v_{2m}^{2}}{2g}\left(\frac{A_{m}}{A_{jm}}\right)^{2} \\ &\cdot\left\{\left(1+\frac{G_{abm}}{G_{m}}\right)\left(1+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{ab}}\cdot\frac{G_{abm}}{G_{m}}\right)-1\right\}-l_{bm}\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{w}}\left\{1-\frac{1+G_{abm}/G_{m}}{1+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{ab}}\cdot\frac{G_{abm}}{G_{m}}}\right\} \quad (11) \\ \mathcal{A}h_{ci}^{*} &= \mathcal{A}h_{ci}\left\{\left(1+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{ab}}\cdot\frac{G_{abi}}{G_{i}}\right)^{2}-1\right\}+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{w}}\cdot\frac{v_{i}^{2}}{2g}\left(\frac{A_{i}}{A_{ji}}\right)^{2} \\ &\cdot\left\{\left(1+\frac{G_{abi}}{G_{i}}\right)\left(1+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{ab}}\cdot\frac{G_{abi}}{G_{i}}\right)-1\right\}-l_{bi}\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{w}}\left\{1-\frac{1+G_{abi}/G_{i}}{1+\frac{\Upsilon_{f}}{\Upsilon_{ab}}\cdot\frac{G_{abi}}{G_{i}}}\right\} \quad (12) \end{split}$$

であり、 $4h_{cm}$ 、 $4h_{ci}$ はエア・ブリードを吹込まない場合の l_{bm} 、 l_{bi} 間の圧力損失水頭、 7_{ab} はエア・ブリード空気の比重量である。なお、 λ は低速燃料系統の影響をあらわし、主燃料系統のみの場合には $\lambda=1$ となる。また実用気化器のように給気量測定装置に基因する圧力損失が無視できる場合には $h_1/H_2^*=0$ 、浮子室液面を大気に開放した場合には $h_f/H_2^*=0$ となり、エア・ブリードを作動させない場合には $4h_{cm}^*=0$ 、 $4h_{ci}^*=0$ となり、主として低速燃料系統にのみ作動させるような場合には $4h_{cm}^*=0$ とし、エア・ブリードの影響は(12)式についてのみ考慮すればよい。

空燃比の算出式(6)と従来の式との相違は *Δh*^{*} が考慮されている点であるが,空燃 比に影響する因子としては

(a) 気化器ベンチュリ部の開口面積 (Aa), 流量係数 (Ca)

(b) メン・ジェットおよびパイロット・ジェットの開口面積 (A_m, A_i) , 流量係数 (C_m, C_i)

(c) 使用燃料の比重量 (7,); 本実験の多くは水を使用

(d) 給気量測定装などによる圧力損失 (h₁), 浮子室液面の圧力 (h_f)

(e) 浮子室油面から噴出口までの高さ (h', a)

(f) 主燃料系統および低速燃料の圧力損失などからなる項(Δh^{*}_m, Δh^{*})

(g) 主燃料噴出口と低速燃料噴出口における圧力比 (H*/H*)

(h) エア・ブリードに基因する圧力損失などからなる項 (Δh_{cm}^* , Δh_{ci}^*)

などが挙げられる。ここで流量係数 C_a , C_m , C_i の一般的な値や浮子室油面の高さ h'(および a)の定性的な影響についてはよく知られているが、そのほかの因子については不明の点が多い ように思われる。たとえば、 C_a , C_m , A_a , A_m , r_1 , r_f および λ が与えられても空気流量の増 加、 すなわち、気化器ベンチュリ部の負圧 (h_2) または $(P_1 - P_2)/r_w = (h_2 - h_1)$ の増大につれて 圧縮係数 ε は 図-9 に示すように直線的に減少し

 $\sigma = \left[1 + h_1/H_2^* - h_f/H_2^* - \Delta h_m^*/H_2^* - (r_f/r_w)(a+h')/H_2^*\right]^{-\frac{1}{2}}$

の値も図-10のように変る。

すなわち,図-10は $\lambda=1$ (低速燃料系統なし)の場合の $\sigma \ge H_2^*$ との関係を示したもので

192

(Page)

アマール型気化器の定常特性に関する研究 (第1報)



あるが, 浮子室液面 (h') を下げるか突出噴口高 さ (a) を上げる, すなわち, (h'+a) r_f/r_w を大 きくすると σ の値は増加し, しかもその影響は ベンチュリ部負圧 (H_2^{*}) が小さいほど大きい。 また, 給気量測定装置などに基因する圧力損失 (h_1) や, 燃料系統における圧力損失 (Ah^*) およ び浮子室液面の 負圧 (h_f) が増加するにつれ て σ の値は平行して減少するので空燃比は過濃 になる。



さらに給気量測定装置などによる圧力損失

 (h_0-h_1) が一定に保たれる場合には浮子室液面高さ(h'+a)の影響を打消すことがわかる。

3・2 気化器の圧力分布

気化器各部の圧力分布を調べることも気化器性能向上のためには重要な意義をもつであろ う。そこで 図-2 に示した実験装置を用い、チョーク弁、スロットル弁および空気流量 (G_a) を 広範囲に変えて各部の圧力分布を測定した。その代表的実験例をスロットル変位 (y) をパラメ ータとして示したのが 図-11 である。図においてスロットル弁変位 (y) が小さい場合 (気化器 弁開度が大きい場合) には主噴口 ② の負圧が低速噴口 ③ における負圧よりもやや大きいが、 スロットル変位 (y) が大きくなるにつれて低速噴口 ③ の負圧が増大し、最大負圧を変える位 置は順次後方 ④ に移行している。 しかし、開口端から約 15 cm (⑤ の位置) のところでは圧 力回復が認められる。 したがって給気比の観点からは給気管長を 15 cm 程度に設定するのが 望ましく、低速噴口の設定場所も主噴口からかなり離さなければならないだろう。次に、突出主



燃料噴口における負圧を調べるため、外径 1.25 mm の注射針で突出主燃料噴口を作り、その 突出高さを変えながら負圧 (*h*₂)を測定した。 その実験結果は 図-12 のとおりであるが、空気



流速 (va) が低い場合 (たとえば va= 20 m/s) には突出噴口の高さ(a) を変 えても 負圧 (h2) はほとんど変らない。 しかし, 流速が増加するにつれて突出 噴口の影響があらわれ,一般に突出高 さ(a)に比例して負圧(h2)も増加す るが、スロットル弁およびチョーク弁 がともに全開の場合には全高さの約 3/4 附近で負圧が最大となり、 流速が 大きく, スロットル開度が小さいほど 最大負圧がスロット弁側に移行するこ とがわかる。このように気化器ベンチ ユリ部の流速が或程度以上になると突 出噴口の効果が認められるが、その負 圧分布は常識的な円管内圧力分布と様 相が違うので突出噴口の穿孔方向の影 響を円管内で調べたのが 図-13 であ る。図によると、円管内の流れに対しピ トー管の静圧孔のように負圧測定孔を設 けた場合には円管中心軸に対し対称な負 力分布を示しており、流れに対して直角 に円柱状静圧測定管を挿入した場合には 負圧分布は噴口の方向や挿入方向には無 関係であるが、管軸には対称とはならず 挿入高さ(x)が直径(d)の0.7~0.9 附近 で最大の負圧を呈している。なお、模型 気化器による石神氏の実験結果では管径



の 5/8 附近で最大負圧を生じているが,供試気化器 (図-1 参照) ではチョーク弁やエアブリー ド孔附近の断面変化の影響を受けるのでスロットル開度が小さくなるほど最大負圧がスロット ル弁側に移行するものと思われる。

次に, (2) 式に含まれる気化器ベンチュリの流量係数 (C_a) を求めたのが 図-14 である。 図によるチョーク弁がない場合にはスロットル開度に関係なく $R_e \ge 5 \times 10^4$ の範囲で流量係数



 (C_a) が一定 ($\Rightarrow 0.95$) であるが, チョ ーク弁を付けると C_a が小さくなる ($\Rightarrow 0.91$) とともに一定となるレイノズ ル数 (R_e) も増大する傾向がある (R_e ≥7.5×10⁴)。さらにチョーク弁を絞っ た場合 (たとえば 1/2) には一定の関係 が与えられず,代表負圧として開口端 から約 10 cm における圧力 (H_*^a) を用 いるならば $C_a \Rightarrow 0.56$ となる。 なお,

Vladimir Linzer¹¹⁾ は Solex 型気化器の流量係数を実測し, $C_a = 0.81 \sim 0.85$ ($R_e = 8 \times 10^3 \sim 10^5$) を与えているが, Amal 型気化器の流量係数はかなり高い値であることがわかる。しかし実際 にオートバイにおける使用範囲の多くは低いレイノルズ数 (R_e) 範囲であり, 流量係数も小さ くなるので, その改善が望ましいようである (空燃比特性に関しては燃料ジェットの流量係数 の傾向と近似しているので問題はないだろう)。

さらに主燃料系統と低速燃料系統との関係を調べる目的で,両噴出口に作用する負圧 (H_{*}^{*} , H_{*}^{*}),両系統における燃料ジェット前後の圧力損失 (Δh_{bm} , Δh_{cm} および Δh_{bi} , Δh_{ci}) を実験結果 から求め, (9) 式~(12) 式を用いて Δh_{bm}^{*} , Δh_{cm}^{*} および Δh_{bi}^{*} , Δh_{ci}^{*} を算出し,無次元数として 整理したのが 図-15 である。一般にスロットル弁を閉じていくと主噴口および低速噴口に作用

する負圧 (H^{*}₂, H^{*}₃) はともに増加するが, その割合 (H^{*}₃/H^{*}₂) も増大するので低速燃料流量の割合が多くなることがわか る。なお、 H_3^*/H_2^* の逆数と開口面積比 (A_a/A_{ao}) との間に はほぼ直線的関係があり、供試気化器においては近似的に

$$1/(H_3^*/H_2^*) \doteq 0.6 \ (A_a/A_{a0}) - 0.45$$
 (13)

で与えられる。また、両燃料系統における圧力損失のうち, 主燃料系統燃料ジェット後の圧力損失 (Ahim/H2) は気化器 開口面積 (Aa) が小さくなるとニードル・ジェット開口面 積 (Ajm) が 表-1 に示すように順次減少するので急激に増大 しているが、低速燃料ジェット後の圧力損失 ($\Delta h_{bi}^*/H_3^*$) はわ ずか変化しているに過ぎない。また、エア・ブリードを作動 させた場合には圧力損失がかなり増加しており、後述の解析 結果とよく一致している。これらから実験式を求めると近似 的に

$$\begin{split} &1/(\mathcal{A}h_{bm}^{*}/H_{2}^{*}) \doteq 0.19 \ (A_{a}/A_{a0}) - 0.1 \\ &1/(\mathcal{A}h_{m}^{*}/H_{2}^{*}) \doteq 0.26 \ (A_{a}/A_{a0}) - 0.16 \end{split}$$

$$1/(\Delta h_{bi}^*/H_3^*) = 0.05 (A_a/A_{a0}) - 0.19$$



(16)

で与えられる。これに対し、 $\Delta h_{cs}^*/H_3^*$ はエア・スクリューの影響を大きく受ける。なお、本実 験においては主燃料系統と低速燃料系統の流量を別個に計量するため浮子室と各燃料ジェット とをビニール管(内径 5 mm,長さ 50 cm)で連絡したため浮子室から燃料ジェットまでの圧力 損失 Δh_{am}^* および Δh_{ai}^* を無視できなかった。

(14)

(15)

次に, 圧力損失 (4htm, 4htm) に及ぼす各因子の影響を明らかにするため, 気化器流入空気 量 G_a=20.0 g/s の場合につき (10) 式に含まれる各因子の影響を百分率 で表わしたのが 表-2 である。 表から気化器開度が小さくなると速度エネルギーの項 (Am/Ajm の影響) を無視でき なくなることがわかる。

スロットル弁開度	0 (全開)	3	6	9	12	15	18
開口面積 (Aacm ²) 開口面積比 (Aa/Aao)	3.14 1.0	2.85 0.906	2.35 0.748	1.77 0.563	1.18 0.375	0.614 0.195	0.164 0.052
ニードル開口面積 (Ajm mm ²)	2.87	2.53	2.17	1.77	1.35	0.90	0.43

表-1 気化器開度と開口面積

スロッ トル弁 開度	$\varDelta h_{bm}^{*}$	$\frac{v_m^2}{2g} \cdot \left\{ \left(\frac{A_m}{A_{jm}}\right)^2 - \left(\frac{A_m}{A_{bm}}\right)^2 \right\}$	Ahom	スロッ トル弁 開度	Δh_{bi}^*	$\frac{v_t^2}{2g} \left\{ \left(\frac{A_i}{A_{ji}} \right)^2 - \left(\frac{A_i}{A_{bi}} \right)^2 \right\}$	∆h _{bi}
0	100	3.7	96.3	0	100	38,0	62.0
15	100	11.2	88.8	15	100	55.6	44.4

表-2 速度エネルギー損失

以上,空燃比の算出式 (6) および (7) に含まれている諸因子, C_a , C_m , C_i , A_a , A_m , A_i および ε , H_3^*/H_2^* , Ah_m^* , Ah_i^* , σ などについて明らかにした。したがって,気化器の寸度が与 えられれば負圧 (H_2^*) に対して空燃比を算出できるとともに,空燃比に及ぼす諸因子の影響を も吟味できる。

3.3 空燃比に及ぼす諸因子の影響

3.3.1 気化器開度の影響

空燃比特性に関する実験はまずエア・ブリードを閉止し、空気流量 (G_a) を変えながら両系統の燃料流量 (G_m, G_i) および各部の圧力を計測したが、図-16 および 図-17 に示すように燃料 噴口の負圧 (h_2) が浮子室液面までの高さに相当する水頭 $h_w = (h'+a) \gamma_r / \gamma_w$ に達すると主燃料

および低速燃料は流出を開始し,以後 空気流量(Ga)に直線的に比例して増 加する。また,各部の圧力水頭はいづ れも二次曲線的に増大している。なお 噴出開始附近における燃料流量は噴口 接触面の状態などにより多少の噴出お くれと不規則な実験値は免れないが, 十分な時間と注意を払った実験結果に は測定順路の相違による燃料流量の差 や不規則な現象は認められなかった。

同様の実験を主燃料系統のみ作動 させて実施し、その実験結果(G_m および h_2)をスロットル弁開度(T)を パラメータとして空気流量(G_{α})につ きまとめたのが図-18である。

図において,スロットル弁開度を 小さく (*T*-No. を大きく) すると負圧 (*h*₂) が順次増大するので燃料の噴出を 開始する空気流量 (*G*_a) は小さくなり,



(197)

燃料の流出量は急速に増加する。したがって、これ らから空燃比 (R)を求めると 図-19 に示すように 気化器開度が小さくなる ($0\rightarrow$ 18) につれて空燃比は 過濃 (減少)になり、空燃比の急速な増加を与える 空気流量の値 (G_a) は順次低空気流量領域に移行す る。 その結果気化器開度が No. 18 のようにきわめ て小さくなると全空気流量範囲にわたって空燃比は 一定値を示す。

かかる傾向は低速燃料系統を作動させた場合に も認められる(図-20参照)。同図には突出噴口(a= 2 mm)の実験結果をも併記しているが、低空気量 領域の空燃比(R)が突出噴口を用いない場合に比べ てかなり大きく,空燃比特性上のみについては突出 噴口の採用は望ましくないようである。なお、その 理由としては突出噴口による負圧の増加の影響より も浮子室液面から噴口までの高さ(h'+a)および圧 力損失の増加による影響が大きいためと考えられ る。 次に, 空気流量 (Ga) に対する空燃比特性を従 来の例にならい気化器ベンチュリ部の負圧 (H2= $h_2 - h_1$) について示したのが 図-21 であるが、 これ らは前節で述べた理論的考察と符合している。なお 実測値 C_a , C_m , C_i や圧力損失などに関する実験式 (13)~(16) および気化器の寸度を用い、(6) 式から算 出した空燃比 (R) を充に示した 図-20 に併記 (実



線) しているが、実験値 (〇印) とかなりよく一致しており、十分に実用できることがわかる。 また、 前述のように気化器開度を小さくすると噴口における 圧力比 (H_3^*/H_2^*) が急速に増加 (図-15, (13) 式参照) するので両燃料系統の流出割合 (G_i/G_m) も 表-3 に示すように増加する。 しかし、気化器開度 T-15 (開度 1/4) の場合でも $G_i/G_m = 0.5$ で全開の場合の約 2 倍に過ぎず 予想される値よりもかなり小さいことがわかる。

3・3・2 主燃料ジェット開口面積の影響

空燃比 (R) に及ぼす主燃料ジェットの影響は (6), (7) および (8) 式から与えられるが, いま (8) 式で与えられる λ に及ぼす主燃料ジェット開口面積 (A_m) の影響は比較的小さいと考えられるので, 主燃料流出量 (G_m) がメン・ジェット番号に比例 (図-7 参照) するものと見做すと

(198)



表-3 低速燃料系統の流出割合

スロットル 弁 開 度	0	3	6	9	12	15	18
G_{i}/G_{m}	0.254	0.280	0.297	0.335	0.385	0.500	

き,任意のメン・ジェットを用いた場合の空燃比 (R) は規準のメン・ジェットを使用したときの 空燃比 (R_0) および燃料流出量 G_{m0} , G_{i0} から

$$R = R_0 \frac{1 + G_{m0}/G_{i0}}{1 + m \cdot (G_{m0}/G_{i0})} \tag{17}$$

ここに m: 燃料ジェット番号比 (= $J/J_0 \Rightarrow G_m/G_{im0}$) であり、 $G_i = G_{i0}$ と仮定している。



しかし、実際には λ の値や圧力損失 (Δh_m^*) も変 るので $G_m/G_{m0} = m$ とはならず 図-23 の実験結果 が示すように $G_m/G_{m0} \rightleftharpoons 0.98 m$ 程度の値を与える が、概略としては (17) 式からメン・ジェットを変 えた場合の空燃比 (R) を見積ることができる (G_{m0}/G_{40} の関係は前節で与えられる)。

3・3・3 浮子室液面高さの影響

空燃比 (R) に及ぼす浮子室液面高さ (h') の 影響は空燃比の算出式 (6) に含まれる

$$\sigma = [1 + h_1/H_2^* - h_f/H_2^* - \Delta h_m^*/H_2^* - (\gamma_f/\gamma_w) (a+h')/H_2^*]^{-\frac{1}{2}}$$

(199)

について考慮すればよい。なお、 σ の計算値はすで に図-10に示したが、ベンチュリ負圧 (H_2)が小さ いほど (h'+a)の影響が大きくあらわれるので空燃 比 (R) は稀薄になる。このように浮子室液面高さ (h'+a)の設置は一定の空燃比を与えない原因とな るので、それを打消すための対策が不可欠となるの は衆知のとおりである。浮子室液面高さ (a=0; h'=0, 5, 15 mm)を変えた実験結果を図-23 に示 しているが、理論的考察と定性的にも定量的にもよ く一致している (〇印:実験値、実線:理論値)。し かし、液面高さ (h') が零の場合にも低空気流量領域

200



で空燃比(R)が増加しており、理論的考察と矛盾するかのように見えるが、これは圧力損失 (Δh_m^*)の影響に基因するものである。

3·3·4 突出噴口高さ(a)の影響

突出噴口の高さ(a)を変えた実験結果の代表例を図-24に示す空燃比(燃料流出量)に及ぼす噴口高さ(a)の影響としては浮子室液面高さ(a+h')と噴口に作用する負圧(h₂)の変化



に基因する影響が考えられる。しかる に低空気流量の場合にはスロート部の 高さ方向の負圧はほとんど変らないの で(図-12参照),前者の影響が主役を なし高空気流量領域になると突出噴口 が高くなるほど負圧も大きくなるので 後者の影響が支配的になるものと思わ れる。なお,実験結果によると低空気 量領域においては a が大きいほど燃 料の流出開始が遅れ,流出量も小さく なっているが,高空気流量領域になる

につれて a=4, 8 mm の燃料流量は増加し, a=0 の場合よりも高い値を示している。 これら はいずれも上述の推論を裏付けるものである。したがって、突出噴口高さ(a)の空燃比に及ぼ す影響も、同図に併記しているように空気流量(G_a)の値によってわかるが前節の理論的結果 と定性的によく一致している。

3・3・5 浮子室液面圧力の影響

浮子室液面に作用する負圧(h_f)の影響はのの値について考慮すればよく, 算出式から圧

力損失 ($4h_m^*$) や液面高さ (h'+a) と同様の影響 をもつことがわかる。したがって,液面圧力が大 気圧より低くなるほど (h_f が大) 室燃比 (R) は増加 し,低空気量領域における空燃比の稀薄化は顕著 になる筈である。そこで,気化器浮子室の液面を 空気量測定用タンクと直結した場合 ($h_1 \Rightarrow h_f$),大 気に開放した場合 ($h_f=0$) およびタンクと直結す るとともに小孔 (d=1 mm) で大気に通じた場合 (約 $h_f/h_1=0.8$) について空燃比を測定した。その 実験結果 (図-25 参照) は上述せる考察をよく説 明している。これらから浮子室の圧力制御方式 (液面圧力 h_f を制御) による空燃比調整が可能で あることもわかる。

3・3・6 低速燃料系統の影響

低速燃料系統における燃料流量は (5) 式で与えられるが,スロットル弁 が全開の場合 (T-0) には主燃料系統 との流出割合 (G_{ℓ}/G_m) が両系統に使 用した燃料ジェットの番号比 (IJ/J) に近似する。しかし,スロットル弁開 度が小さくなると 3·3·2 節で述べたよ うに低速噴口に作用する負圧 (H_3^*) が 増大するので流出割合 (G_{ℓ}/G_m) も順 次増加する (表-3 参照)。この場合,ア イドリング時にエア・ブリードの働き





イドリング時にエア・ブリードの働き · をさせるために設けた噴口 (A) からも燃料の流出が認められる (図-26 参照)。しかも, 噴口面 積が (B) よりも大きいので (面積比: 5.43), 全流量の約 0.3~0.25 程度を占めている (但し,

単位面積当りの流出割合は 0.085~0.0615 である)。したがって、低速燃料系統の流出量に影響 する圧力損失水頭 *4h*^{*} については噴出ロ個数,その断面積などについて検討する必要があるこ とがわかる。

3・3・7 使用流体 (燃料) の影響

本実験の多くの場合, 燃料 (ガソリン) の代りに水を用いたが実用上燃料に換算適用する 必要がある。 かかる使用流体の影響を明確にするため低速燃料系統およびエア・ブリード系統 沢 則弘・山辺 信



を閉止し, 主燃料系統のみにて水の 温度を3種類に変えるとともに直接 ガソリンを使用した実験を実施し た。したがって,理論式から燃料の 流出量 (G_m) は燃料 ジェットの流量 係数と比重量との積 Cm·√Yf に比例 することになる。しかるに流量係数 (C_m) はレイノルズ数 (R_e) の関数で あり, 使用範囲では概略 Cm=0.85 $(1-0.56 e^{-1.76 \times 10^3 \cdot R_e})$ で与えられるの で,比重量 (7,) が大きく,動粘性係 数(v)が小さい流体を使用するほど 燃料流量は増加し,空燃比は過濃に なる筈である。また,実験結果(図-27 参照) も上述の考察とよく符合し ている。したがって,水を使用して 得られた結果を実際の燃料の場合に 換算適用でき,諸因子の影響を究明 するにあたり水を使用しても十分で あることがわかる。

3・3・8 エア・ブリードの影響

(a) 自然吸込の場合 エア・ブ リードを主燃料系統のみに作用させ

た場合 (n=0) と低速燃料系統にも作用させた場合 $(n=6\frac{5}{2}; n: エア・スクリューの回転数) の$ $燃料流出量 <math>(G_m および G_i)$ をエア・ブリードを全閉した場合と比較したのが 図-28 である。 図によると、エア・ブリードを主燃系統にのみ作用させた場合 $(\bigcirc, \Delta \Pi)$ でも主燃料流量 (G_m) .

(202)

はほとんど変らないが、エア・スクリューを 6巻回転開くと 主燃料流量(〇, \triangle 印)には変化が認められないものの低速 燃料流量(G_i)は明らかに減少している。これは、自然吸込 みの場合にはエア・ブリード空気量(G_{ab})は空気流量(G_a) に比例して増加するが、その値はきわめて小さく(同図点 線)、加速槽から主燃料系統への噴出口(図-29参照; 0.65 $\phi \times 5$)が低速燃料系統よりもかなり小さいので、エア・ブ



図-29 主燃料系統ニードル部

リードの作用が主として低速燃料系統に働き, その流出量を減少させるものと思われる。した がって, 空燃比に及ぼすエア・ブリードの影響 としては低速燃料系統のみ考慮すればよいこと がわかる((11) 式で与えられる *4h*^{*}_{em} は零と近 似できる)。なお,エア・スクリューと低速燃料 流量(*G*_i) との関係を調べたのが 図-30 である。 図によると,エア・スクリューを開くとエア・ブ リード空気量(*G*_{ab}) が増加し,それらが主とし て低速燃料系統に作用するので低速燃料系統の 流出量(*G*_i) は順次減少している。したがって, エア・ブリードの気化器性能に及ぼす影響とし て燃料の微粒化作用や浮子室液面高さによる低 空気量領域における混合比の稀薄比に対する修



正作用のみに注目するばかりでなく,混合比の稀薄作用にも留意する必要があることがわかる。 (b) 強制送風の場合 エア・ブリード空気を圧縮機からロータメータを経て強制的に供 給 (図-3 の ⑰~ ⑲) した場合の実験結果を 図-31 に示す。 図によると, 燃料流量 (G_m および G₄) はエア・ブリード空気量 (G_{ab}) の増加に伴って直線的に低下しているが,これは理論式 (10), (11) で与えられる 4h^{*}_{ce}, の増加に基因するものであり, 理論的結果とよく符合している。 しかし,本実験ではエア・ブリード空気量の分配 (G_{abm}, G_{abi} の値) については不明であるが, エア・スクリュー回転数: n=0 の場合には低速燃料流量 (G_i) は変化せず 主燃料流量 (G_m) のみ が低下しており, n=6⁵ の場合には逆に低速燃料流量 (G_i) のみが低下し, 主燃料流量 (G_m) は



変化していないので自然吸込みエア・ ブルードの結果と考え合せるならばそ の概略を知ることができよう。

これに対し、 $n=1/2 \sim 1$ ではn=0とn=6 の中間的な特性を示し、主燃 料流量(G_m)および低速燃料流量(G_i) がともにエア・ブリードの影響を受け ているが、低速燃料系統に及ぼす影響 の方が大きいことがわかる。しかし、 これらの影響も主燃料系統と低速燃料 系統のエア・ブリード空気に対する流

203

(203)

動抵抗に左右されるものであり、たとえば低速燃料噴口を1個(B孔のみ)にすると低速系統 の流動抵抗が増大するので主燃料系統へのエア・ブリード量(Gabm)が増加し、燃料流量の減少 が大くきなる。したがって、エア・ブリード空気量(Gab)の空燃比に及ぼす影響は厳密には主 燃料系統と低速燃料とに分割して考慮する必要があることがわかる。

(c) エア・ブリード孔の位置を変えた場合 エア・ブリード孔の位置 (理論式では l_{bm} および l_{bd})の影響を調べる目的で 図-32 に示すような透明二次元模型気化器を用い, 図中 ①, ②, ③ から空気を強制送風して, その影響を調べたのが 図-33 である。図によると, エア・ブ リード空気量 (G_{ab})を空気量 (G_{a})に関係なく一定としているが, 同一エア・ブリード空気量 (G_{ab})のもとではエア・ブリード孔が低いほど (①→③) 燃料速量 (G_{f})は減少している。しかし, ② と ③とでは差はきわめて小さい。なお, 理論式 (11) においてエア・ブリード孔を下げると (l_{bm} 増大) $4h_{cm}^*$ が減少するので従来知られているように浮子室液面高さの修正効果を与えるこ とになり, 一般的には燃料流量が増加する筈であり,実験結果は逆の傾向を示している。しか し理論式 (11) に含まれている $4h_{cm}$ (エア・ブリードが作用しない場合の l_{bm} 間の損失水頭)が



- hm に比例して増加するので(11)の右辺第1項と第2項の和によって 4h^{*}m の増減が支配される筈であり、図-33の実験結果が得られたものと思われる。かかる推察に関しては詳細な検討を必要とするが、従来の理論式よりは一歩前進したもののように思われる。

以上,気化器の空燃比に及ぼす諸因子の影響について定性的考察および若干の定量的考察 を述べた。従来小型気化器の資料が少なく不明の点が多かったが諸因子を広範囲に変えた実験 結果からその実体が明らかになったものと考えられよう。

3.4 燃料の噴出模様に及ぼす諸因子の影響

気化器の特性の一つとして燃料の微粒化特性もきわめて重要であり、それらの研究も若干 見受けられるが、アマール型気化器に関連したものは見当らない。そこで、微粒化特性の究明 の第1段階として透明二次元模型気化器を用い、諸因子を変えながら燃料の噴出模様を記録 した。なお、写真技術の不足のため今回はスケッチによった。

3·4·1 空気流量の影響

空気流量 (G_a) を変えた場合の燃料流量特性を 図-34 に, 図中 ① ② ③ ④ に対応する噴 出模様のスチッチ図を 図-35 に示す。 図において, 燃料流量は空気流量 (G_a) に比例して増 加し, ① では負圧も十分でなく気化器の底面を,しかも片隅に寄って流動しているが, ② ($G_a \Rightarrow 8.5 \text{ g/s}$) になると負圧も増加し,とくにニードル棒の背面に生ずる負圧のためニードル棒 に沿って燃料が吸上げられ,その後空気流によって吹飛ばされるので気化器の側面に液滴が附 着し,それが比較的遅い速度で流動する。

さらに,空気流量(Ga)が増加すると(③,④)液滴も小さくなり,その流動もきわめて早くなる。このようにニードル棒は液滴の微粒化や輸送にきわめて有効な作用をしているようで



(205)

沢 則弘・山辺 信



3·4·2 気化器開度の影響

空気吸引装置を一定にして気化器開度を

図-37 噴出模様のスケッチ図 (気化器開度)

変えていった場合の噴出模様の代表例を 図-37 に示す。図において,気化器開度全開 (T-0)の 場合には底面を流動するにすぎないが開度 (T-4) になると液滴は飛散し, 燃料流量もわずか ながら増加している。これが開度 (T-14) ともなると絞り弁の後に渦が発生し, 最初はかなり

(206)

大きい回転渦であるが順次小さく烈しい渦へと移行していくようである。しかし,噴出口開口 面積は減少し,スロットル弁による抵抗増加のため空気流量も低下している。

このように、全開時よりも幾分スロットル弁を絞った場合の方が微粒化特性は改善される ものと思われる。

3・4・3 エア・ブリードの影響

自然吸込みのエア・ブリードを用いた場合の噴出模様を図-38 に,強制送風した場合を図-39 に示す。なお、図中の番号と図-34 の番号とは対応する。図-38 の⑤と図-35 の②とにおいてて、ニードル棒に沿って燃料が吸上げられる各々の状態を比較すると徴粒化に対しエア・ブリードがきわめて有効であることがわかる。しかし、高空気量領域ではエア・ブリードの効果はほとんど認められない(図-35,④ と図-38,⑥ の比較)。これと同様に強制送風量が多いと燃料流量は著じるしく減少するのでエア・ブリードの効果があらわれなくなる(図-34,⑨,⑩,⑪および図-39,⑨,⑩,⑪ 参照)。

9

10.0

15.0

以上噴出模様に対する諸因子の影響につ いて概略を示したが,これらをさらに進める ならば微粒化特性の解明に役立つものと思わ れる。



4. 結 言

以上,アマール型気化器の空燃比および噴出模様に及ぼす諸因子の影響について述べたが 要約すると次のとおりである。

(207)

(1) 空燃比の計算式として燃料系統の圧力損失を考慮した(6)~(8)式 を得た。これらから 空燃比に及ぼす諸因子(気化器の開口面積,流量係数,燃料ジェットの開口面積,流量係数,燃 料の比重量,浮子室液面の圧力,高さ,突出噴口高さ,燃料系統の圧力損失,エア・ブリード など)の影響を吟味できる。

(2) 気化器の圧力分布測定から主燃料噴口と低速燃料噴口に作用する負圧,および燃料系統の圧力損失の実体が明らかとなり,実験式(13)~(16)を得た。

(3) 空燃比に及ぼす諸因子として,気化器開度,主燃料ジェット開口面積,浮子室液面高 さ,突出噴口高さ,浮子室液面圧力,低速燃料系統,使用流体,エア・ブリードを広範囲に変 えた実験結果について考察し,これらの影響がいずれも理論結果とよく一致することが確認さ れた。

(4) 燃料の噴出模様に及ぼす空気流量,気化器開度およびエア・ブリードの影響を透明二 次元模型気化器で観察し,微粒化特性解明の見透しを明らかにした。

終りにのぞみ、日頃御指導、御鞭撻頂だいている東京大学宇宙研究所 浅沼 強教授,北 海道工業大学 黒岩 保教授,北海道大学 深沢正一教授,実験装置の製作を担当された室蘭 工業大学 熱工学研究室 福島和俊教官,早川友吉技官,加藤春吉技術員および実験に協力し た昭和 41 年度卒業研究学生 細山,森内両君に感謝の意を表す。(昭和 42 年 3 月 25 日 受理)

文 献

- 1) Lichty: Internal Combustion Engine.
- 2) 田中: 熱機関大系,5巻,山海堂(昭31-3).
- 3) 伊藤: 機械学会論文集, 18, 66 (昭 27), 101.
- 4) 草間: 機械学会論文集, 18, 66 (昭 27), 97.
- 5) 宝諸: 自動車技術会講演前刷集 (昭 41), 23.
- 6) 山下: 機械学会誌, 36, 191 (昭8), 159.
- 7) 田中: 機械学会誌, 38, 213 (昭 10-1), 23.
- 8) 宝諸: 日立評論, 44, 5 (昭 37-5), 739.
- 9) 石神: 鹿児島大学工学部紀要, 8 (昭 32), 16.
- 10) 渡辺: いすず技術, 44 (昭 41), 15.
- 11) Vladimir Linzer: M.T.Z., 27, 1 (1966), 11.