永岡真

Makoto Nagaoka

ポート噴射ガソリンエンジン内の燃料挙動を予 測するための多次元モデルについて解説する。現 在,この分野で標準的に用いられている燃料噴霧 モデルは,噴霧液滴をラグランジェ的に模擬する 離散液滴モデル(DDM)である。まず,DDMに ついて解説し,近年,ガソリンエンジンに適用す るために行われている微粒化,壁面衝突,液膜流 動,多成分蒸発などのモデルの研究・開発を紹介 するとともに,その問題点も明確にする。また,

これらのモデルを利用する上で注意すべき要点と

Abstract

limitations of such these models are commented. Although there are only a few applications to a real engine, a report on the validations of the fuel behavior models is introduced. Because of a lot of port-wallwetting fuel, it is difficult to predict the in-cylinder mixture distribution via one cycle single fuel injection calculation. However, the calculation of the fuel behavior in the intake port is practically usable to analize the injected fuel wetting.

して,境界条件とDDMの限界について記す。さ らに,実機への応用については,今のところわず かの例しかないが,現状の燃料挙動モデルがどこ まで応用され得るかを検証した報告例を示す。吸 気ポート内の燃料付着が多いために,単発の燃料 噴射の三次元計算によって筒内の混合気形成を予 測することは困難であるが,噴射燃料の吸気管付 着を予測,解析するためのツールとして活用でき ると考えられる。

要 旨

元シミュレーション

ポート噴射ガソリン機関における燃料挙動の三次

3D Simulation of Fuel Behavior in Port-Injection Gasoline Engines

Multidimensional models to predict fuel behavior in an intake port-injection gasoline engine are explained. The discrete droplet model (DDM) is widely used for engine fuel simulations. The DDM is a kind of Lagrangian particle model and extended to apply to gasoline engines. Recent progresses in the submodels of the DDM, which are atomization, wall impingement, wall film flow, multicomponent vaporization models and so on, are introduced. The

キーワード

解説・展望

ガソリンエンジン,多次元モデリング,計算流体力学,噴霧モデル,シミュレーション,燃料噴射

1.はじめに

自動車用エンジンの基本性能は,出力,燃費, 排気エミッションの三つから評価される。一般の 普及型エンジンは,それら三つに対する基準を同 時に満足しなければならない。環境問題の観点か ら,近年のエンジンでは,その出力性能を維持し つつ,燃費すなわちCO₂と未燃炭化水素(HC)や 窒素酸化物(NO_x)などの排気エミッションをさら に低減することを目指して開発されている。

エンジンに課せられた問題を解決するために は,制御,触媒,材料などの技術以上に,エンジ ンの基本となる燃焼そのものを改善することが本 質的に重要である。エンジンの燃焼は間欠的であ り,空気流動,液体燃料からの混合気形成,そし て,着火,火炎伝播と一連の非定常現象が非常に 短時間に行われる。このため,その現象の全容を 把握することが極めて困難であり,これほど普及 した現在でも未解明の部分が多くある。

数値流体解析は,エンジン内の現象を明らかに する手段として期待され,10年以上にわたり技術 開発が進められている。計算流体力学(CFD: Computational Fluid Dynamics)を基盤とし,原理 的には,与えられた境界条件と初期条件の下で, 計算領域内の物理量の変化を予測することがで き,任意のパラメータをかえた仮想実験が可能で ある。したがって,単に現象を解析するだけでは なく,エンジンの開発期間とコストを低減するこ とも期待されている。しかし,数値計算は,あく までもモデル(模型)を通して物理現象を模擬す るものであり,通常,現象のモデル化や数値計算 の過程において、現実の現象との差が少なからず 含まれてくる。したがって,その誤差を実用的に 許容できる範囲に留め,かつCPU時間などの計算 機資源を最小限とすることが, CFDを実際の設計 に活用していくために不可欠である。

エンジンの三次元CFDシミュレーションは, 1980年代に数多く報告されるようになり,その後 10年余りを経た現在において,少なくとも定常流 については,CAE(Computer Aided Engineering) ツールとして利用できるようになっている。例え ば,吸気系開発におけるポート形状などの設計因 子が流量やスワール,タンブル特性に与える影響 を定量的に評価・解析した斎藤らの報告などがある¹。

こうした中で,エンジンの多次元シミュレーションへの要求,あるいは興味は,空気流動のみならず,燃料も含めたものへと移っている。燃料を 含めた計算からエンジン内の燃料付着や混合気形 成を予測することで,エンジン開発における排気 エミッションや燃費低減の指針を得るための多く の情報を得ることができる。ところが,燃料噴射 弁から噴射された燃料を扱うためには噴霧モデル が必要となるが,その現象は冒頭で述べたように 非常に複雑であり,未解明な部分も多くあるため それを表現する数理モデルは,現状では未だ研究 段階にある。

吸気管内での燃料の壁面付着は,筒内への燃料 供給時間に遅れをもたらし,ポート内に形成され た液膜流の一部は,気化せず液相として直接筒内 へ流入するために,エンジンの冷間時や過渡運転 時における未燃HCの増加や運転性能と燃費の悪 化を引き起こす。

吸気管内における燃料の供給法や制御方法を最 適化するために,ポート内の燃料挙動を把握する ことが重要であることから,実験では,高速度カ メラ^{2,3)}やサンプリング⁴⁻⁶⁾, Phase Doppler Particle Analyzer (PDPA)^{7,8)}, Laser-Induced Fluorescence (LIF)^{9,10)}法などにより吸気ポート から筒内へ入るまでの液滴と液膜の計測が行われ ている。

また,計算機上での燃料挙動シミュレーション では,現象論的に扱うモデルが多く検討されてい る。その中で最も簡単な燃料挙動モデルとしては, 燃料噴射制御へ直接用いられているX-τモデル^{11,1} ¹²⁾がある。ここで,Xは噴射された燃料の内, ポート内に残留する燃料割合,τは吸気管内に堆 積した燃料が筒内へ流入する時定数である。これ ら二つのパラメータを与えることで,時々刻々 の筒内へ流入する燃料量を推定し,筒内の空燃 比(A/F)が一定となるように噴射量を制御する。 X-τモデルによる燃料制御でエミッションを評価 した報告¹³⁾や,パラメータスタディにより定常 時の燃料挙動¹⁴⁾や,過渡運転時のA/F応答¹⁵⁾の 検討をした報告がある。また,より詳細にかつ精 度よくシミュレーションをするために,ポート, バルブ,筒内を領域に別け,ガス,噴霧,液膜流 の三流体を取り扱うモデルによるA/F過渡応答の パラメータスタディがなされている¹⁶⁻¹⁸)。さら に,それは1次元モデルへと拡張されている¹⁹)。

上記X, tは,通常,実験による適合から決定さ れるが,物理的な意味を持たせているものの,非 常にマクロなものであり、その値が実際の現象と 対応しているかは曖昧である。現象論モデルでは, パラメータスタディをするにしても,経験的な部 分が多くあり,その一般性が少なく,現象を定性 的に理解するための利用が主となる。また,現象 をより詳細に扱うために,ポート壁とバルブ壁を 区別したり,1次元モデルへ拡張したとしても, 実際の吸気ポートやバルブ形状の影響を評価する には限界がある。燃料の詳細な付着ヶ所を知り, 噴射弁の取付け位置や吸気ポート形状などの実際 の設計指針を得ることは,三次元計算により可能 となる。また,三次元計算でのモデル化は通常, 現象論モデルに比べ,より細部の現象を記述し, かつできる限り一般性のある形で表される。この ため,現象論モデルでは入力となる上記の燃料付 着率Xは,三次元計算では逆に出力となる。すな わち,三次元計算でこの値を決めることが可能で ある。

本稿では,多次元計算においてガソリンエンジンに適用されている噴霧と液膜流のモデリングについて概説し,エンジンへの応用,展開について 最近の報告を概観する。

2.ガス流動

エンジン内のガス流動,特に吸気流を取り扱う ためには,バルブを通過する気流が高速であるた め三次元圧縮性Navier-Stokes方程式を解く必要が ある。ただし,実際には,計算機性能の制約によ リアンサンブル平均化されたNavier-Stokes方程式 と乱流モデル,そして理想気体の状態方程式が基 礎式となる。乱流モデルには,通常*k*-*ε*モデル²⁰⁾ が用いられる。ガス流動の従属変数は,密度,速 度ベクトル,エネルギ,圧力,温度,乱れエネル ギとその散逸率,そして,燃料蒸気の質量割合で ある。燃料蒸気に対しては,取り扱う化学種の数 の輸送方程式を解くことになる。

方程式の解法には,様々な方法が用いられてお り,それぞれの特徴がある。最近では,空間二次 精度以上の差分スキームを用いることが常識であ る。計算法の詳細については,紙面の都合上割愛 するが,代表的な論文を示すので,個々の文献を 参照していただきたい^{1,21~25}。

3.噴霧モデル

現在,エンジン関係の燃料噴霧モデルとして最 も標準的なのは,液滴をラグランジェ的に計算す る方法であり,離散液滴モデル(Discrete Droplet Model; DDM)²⁶⁾, Lagrangian Droplet Eulerian Fluid (LDEF)^{27,28)}法, Discrete Parcel Technique²⁹⁾な どと呼ばれる。

DDMはLos Alamos研究所で開発された反応流 計算ソフトCONCHAS-SPRAY³⁰⁾, KIVA²⁹⁾, KIVA-II²¹⁾などに組み込まれ,ソース公開の形で 普及し,また,ほとんどのエンジン関係のCFDソ フトでも採用されているため,世界中で標準的な モデルとして用いられている。モデル式の詳細は Los Alamos研究所の報告書などを参照されたい。

ガソリン,ディーゼルエンジンともDDMの骨 格は同様であり,異なるのは物性値と境界条件の みである。

まず,DDMにおける「パーセル(parcel)」に ついて解説する。パーセルとは,噴霧内に多数存 在する個々の液滴を直接解くことは計算機の能力 上困難なため,これを適当な数にグループ化した 液滴群とみなすことができる。パーセル内の液滴 の状態量(液滴径,速度,温度)はすべて等しい とし,各パーセルについて液滴の挙動を時間発展 的に解くことで噴霧挙動を模擬する。

一方,別の解釈として,噴霧液滴の確率密度関 数fから導出する考え方がある。

 $f = (\vec{x}, \vec{v}, r, T, t) \tag{1}$

ここで, f dv dr dTは,時刻t,位置xにおいて, 速度(v,v+dv),半径(r,r+dr),温度(T,T+dT)の範囲に存在する液滴の数密度を表す。fを時間発展的に解くとしても,8次元(x,v,r,T) の従属変数であるため,これを直接離散化して解 くことは計算機の能力上不可能である。そこで, 連続的な分布関数 fを以下の離散的分布関数 f ご 置き換える。

$$\tilde{f} = \sum_{p=1}^{n} N_p \delta\left(\vec{x} - \vec{x}_p\right) \delta\left(\vec{v} - \vec{v}_p\right) \delta\left(r - r_p\right) \delta\left(T - T_p\right)$$
(2)

これにより,噴霧はn個の「パーセル」で表され,各パーセルにはN_p個の液滴が存在することを 表している。この場合,N_pは実数である。結局, パーセルとは,液滴が存在する確率数密度を表し ていると解釈できる。DDMは決定論的に方程式 を解く気流とは異なり,確率的(Stochastic)なモ デルである。

計算結果の表示において,しばしば計算された 液滴を表示するが,これは噴霧内の液滴すべてを 表しているわけではないので,噴霧濃度の粗密を そこから正確に読み取ることはできない。液滴が その位置に存在する確率が0でないということを 示しているだけで,噴霧濃度などを評価する場合 には,パーセル内の液滴数という「重み」をつけ て評価しなければならない。

液滴挙動の支配方程式は,位置,速度,粒径, 温度に対する常微分方程式で記述され,パーセル 内の液滴数は分裂や合体がなければ変らない。液 滴の質量,運動量,エネルギの変化分は,ガス側 への生成項となる。さらに,DDMでは,乱れ, 抵抗力,蒸発,微粒化,分裂,合体,伝熱等を表 現するサブモデルが別途必要である。 限らない。典型的なポート噴射ガソリンエンジン の噴霧とディーゼルエンジン筒内の噴霧の比較を Table 1に示す。

4.1 微粒化モデル

液滴の微粒化に対する代表的な無次元パラメー タ,ウエーバー数Weは,以下の定義で与えられる。

$$We_g = \frac{\rho_g U^2 2r}{\sigma} \tag{3}$$

ここで, ρ_s, U, r, σは, それぞれガスの密度, 液滴とガスとの相対速度,液滴半径,表面張力係 数である。

ガソリン噴霧はディーゼル噴霧に比べ、その 粒径は一桁大きく、速度は小さい。また、周囲 の温度,圧力も非常に異なる。このため,液滴 に対して,周囲空気の相対速度がかなり大きく ないと(例えば50m/s程度),空力的な作用によ る変形・分裂は重要でない。例えば,最も低速の 分裂形態であり,動圧による液滴の変形から分裂 するBag分裂の臨界ウエーバー数は12程度であ る。これによれば,標準状態の静止空気中を速度 20m/sで飛翔するn-heptaneの液滴は,530µmで安 定粒径となる。すなわち, Bag分裂ではこれ以下 の粒径にはなり得ない。実際には,この条件にお けるガソリン用噴射弁からの噴霧のSauter Mean Diameter (SMD) は150~200µm程度であり, ほと んどの液滴が空力的には安定な液滴といえる。こ のことから,ガソリン噴霧の微粒化は,噴射後の 周囲のガスからの力によるものではなく、さらに

4.噴霧サブモデル

これまで,DDMの応 用とサブモデルの評価・ 開発は,ほとんどディー ゼル噴霧に対してなされ てきた。しかし,ディー ゼルとガソリンエンジン では,噴などが大きく異 なるため,それらのモデ ルが必ずしもガソリンエ ンジンに適用できるとは

 Table 1 Comparison between gasoline and diesel sprays at engine steady operating condition.

	Gasoline	Diesel
Fuel pressure	Low (0.3MPa)	High (tens to 200MPa)
Injection velocity	Low (about 20m/s)	High (a few hundreds m/s)
Sauter Mean Diameter (SMD)	Large (100 to 200µm)	Small (a few tens μ m)
Surrounding gas pressure	Atmospheric	High (a few MPa)
Surrounding gas temperature	Atmospheric	High (over 900K)
Wall surface temperature	350 to 550K	450 to 650K

(注)ガソリン噴霧でも補助空気導入などにより微粒化を促進する 噴射弁では,その粒径はディーゼル並みのものもある。 上流の噴射管内における燃料の流れ自体がもつ擾 乱や,場合によってはキャビテーションなどによ って支配されていると考えられる。

Reitzらは, Bag分裂,境界層剥離(BLS)分裂, そして,空力せん断による表面波不安定成長から の分裂をモデル化し(WAVEモデル),ディーゼ ル噴霧へ適用している^{31,32})。しかし,これらは 空力作用による分裂しか考慮していないため,ガ ソリン噴霧の噴口からの微粒化過程を表現するこ とはできない。

KIVA-IIに組み込まれたTAB(Taylor Analogy Breakup)モデル³³⁾も,同様の問題があるが,こ のモデルの最大の功績は,液滴の変形度を表す変 数をモデル化したことにある。それ以前のモデル では,液滴は剛体球として取り扱われていたが, TABモデルでは,液滴を振動楕円体とし,その変 形に以下のバネ-質点系の線形振動モデルを適用 した。

$$\ddot{y} + C_d \frac{\mu_\ell}{\rho_\ell r^2} \dot{y} + C_k \frac{\sigma}{\rho_\ell r^3} y = C_F \frac{\rho_g U^2}{\rho_\ell r^2}$$
(4)

ここで, y, μ はそれぞれ, 無次元変位量, 粘性 係数であり, 添字 ℓ は液相を表す。 C_d , C_k , C_F は, モデル定数である。また,噴口での境界条件とし て,液滴の変形度と変形速度を与えられる点でも, 潜在的な適用範囲はWAVEモデルより広いといえ る。さらに, TABモデルをベースに液滴の変形が 大きくなった時の非線型性を考慮したDroplet Deformation and Breakup (DDB) モデ μ^{34})が提案 されているが,ガソリン噴霧での評価はされてい ない。

現状では,いづれのモデルでも上記の理由によ り,ガソリン噴霧の噴口での微粒化(一次微粒化) 過程は表現できないため,噴口では平均粒径と粒 径分布,液滴の速度と噴霧角を与える必要がある。 しかし,噴霧形成後に,バルプ付近など気流との 相対速度の大きい場所での液滴分裂(二次微粒化) 過程に対しては既存のモデルでも機能するため, 実際の解析ではそれを含めて計算を行う方が良い であろう。

一方,DDMにおける分裂の取り扱いは,直接 液滴を分裂させ,新たに別の粒径の液滴を発生さ せるのではなく,パーセル内の液滴径を均一にし, 質量を保つためにパーセル内の液滴数を調整する (合体モデルも同様)。これは,計算する液滴数 を無制限に増やさないための便宜的な取り扱い方 であり,実際の現象とは対応していない。また, WAVEモデル³²⁾では,Blobと呼ばれる噴口径に 等しい粒径の液滴を噴口で与え,分裂がある程度 進むと小粒径のパーセルを派生させる方法が使わ れているが,噴霧中心軸のコア部分を表現するに は十分とは言い難い³⁵。

微粒化は噴霧形成において最も重要な過程であ り,ガソリン噴霧に適用できるモデルを開発する ことが今後の重要な研究テーマの一つである。最 近,空力分裂ではなく,噴射ノズル内のキャビテ ーションが微粒化を支配しているという考えから のモデル化が提案された³⁶⁾。ノズル内の流れを 分裂モデルに反映させることは,ガソリン噴霧の 微粒化モデルには不可欠であると考えられる。

4.2 壁面衝突モデル

DDMは,ガソリンとディーゼルエンジンで同 様であるにもかかわらず,これまでガソリンエン ジンへ適用されなかった理由の一つが,まさに壁 面という「壁」があったからである。ポート噴射 エンジンの場合,燃料はポートやバルブ壁に多く 衝突し,一部は飛散し,残りは付着,液膜を形成 する。したがって,壁面衝突後の噴霧,液膜を予 測するモデルなしでは,燃料挙動のシミュレーシ ョンは不可能である。

先に,ディーゼルエンジンを対象とした壁面衝 突モデルがNaberら³⁷⁾によって提案されたが,そ のモデルもまたガソリンエンジンへ適用するには 無理がある。Table 1に示すように吸気ポート内と ディーゼルエンジン筒内では,その壁温は大きく 異なる。壁温によって衝突時の液滴挙動は大きく 異なることが,古くから単滴の実験等で知られて いる。壁温が高い場合には衝突時の壁面との伝熱 が,衝突後の液滴挙動に大きく影響することが示 されている³⁸⁾。現状では,衝突モデルは,モデ ル化の元とした仮定,または実験条件によって, その適用範囲が限定されると考えた方がよいであ ろう。

壁面衝突モデルでは,(1)衝突後の飛散(または,

反射),(2)衝突時の微粒化,(3)液膜形成,(4)壁面 蒸発の4つの過程をモデル化することが必要であ る。壁面衝突時の液滴の挙動は非常に複雑であり、 その詳細を扱おうとすればするほどモデル化は複 雑かつ困難となる。特に,同じ液滴状態でも,衝 突する壁面状態(温度や濡れ状態以外にも表面や 界面張力,粗さなど)が異なれば,液膜形成過程 も異なる。最初に壁面が乾いていても、後から衝 突する液滴は先に衝突した燃料で表面が濡れてい るため,同一の噴霧内でもその挙動は刻々と変化 する。また,壁面の材料特性まで考慮したモデル 化などは極めて困難である。実用的なモデル化と いう観点では、一般性を欠いても簡単に現象を表 現できるモデルが望まれる。すなわち,実用的に は単滴の詳細な挙動ではなく,噴霧全体の平均的 挙動を記述できれば,現状の多次元シミュレーシ ョンに用いる上では十分である。DDMをベース として計算する場合,壁温が比較的低く,壁面と の伝熱を無視できるとすると,必要なのは衝突前 の粒径,速度から衝突後の粒径,速度を与える式 であり,両者が必ずしも単滴の挙動として一致し ている必要はない。

筆者ら³⁹⁾は,ポート噴射ガソリン用の噴射弁 を用い,ポート壁温相当に加熱したアルミ板に噴 霧を衝突させる実験を行い,モデル化を試みた。 衝突後飛散する液滴は,壁面に形成された液膜の 分裂から生じることを仮定し,衝突噴流の理論⁴⁰⁾ を液滴に置き換えることで,以下の液滴径のモデ ル式を提案した。

$$\frac{r_2}{r_1} = aWe_n^{-b} \tag{5}$$

ここで,添字1,2は,それぞれ衝突前後を表し, $We_n (= \rho_l v_n^2 2r / \sigma)$ は,衝突前の壁面法線方向速 度を用いた液滴ウエーバー数である。a,bは定数 であり,実験からb = 0.36が得られている。他の 実験結果もこの式で整理できる。例えば,Parkら ⁴¹⁾は,Naberら⁴²⁾の実験結果を整理すると,bの 値がほぼ等しいb = 0.333となることを報告してい る。

筆者らのモデルは,式(5)の他に衝突前のウエ ーバー数と壁面入射角度から衝突後,飛散する液 滴のウエーバー数と平均飛散角度を与える実験式 から構成されている。

平板に衝突・飛散する噴霧の分布を実験と三次 元計算とで比較した結果をFig.1に示す。衝突後 の噴霧挙動が,衝突角度を変えた場合でも良く再 現されている。

内藤ら⁴³⁾は単一液滴の変形をTABモデル同様 に楕円体の振動に限定することで,非線型の振動 方程式を導き,衝突時の液滴状態からその後,安 定(付着)か,不安定(微粒化)かを与えるOval-ParabolaTrajectories (OPT)モデルを提案してい る。

最近,ディーゼルでも冷間始動時を対象とし, 常温壁での実験から導出したモデルが提案されて いる⁴⁴⁻⁴⁶。しかし,筆者らが,Baiらのモデル⁴⁵⁾ をポート噴射エンジン用の噴霧へ適用した結果で は,壁面衝突後の液滴挙動のよい一致はみられな かった。このことは,ディーゼル噴霧とガソリン



Fig. 1 Comparison between simulation and experimental observation of spray impimging on flat plate.

噴霧の挙動の相違がモデルに反映されていないこ とを表しており,前述のようにモデル化の元とし た実験条件に近い対象に,その適用範囲が限定さ れることを示している。

4.3 燃料蒸発モデル

蒸発モデルは混合気形成を予測する上でキーと なる部分である。ほとんどの計算では,燃料は単 成分の扱いをしており,ガソリンは通常,平均炭 素数が近いn-heptaneやiso-octaneで代表される。 しかし,単成分と多成分では,Fig.2に示すよう に蒸発特性が異なるため,定量的に混合気形成過 程を予測する上では,多成分モデルが必要である。 ディーゼルエンジンでは,2成分を考慮した多次 元蒸発モデルの報告がある⁴⁷⁾。また,ガソリン の蒸発計算では,1次元までの現象論的なモデル の検討がされている⁴⁸⁾。

液滴内の濃度,温度は均一とし,気液界面での 相平衡に理想溶液を仮定したRaoultの法則を適用 することで,以下の蒸発率の式が得られる。

$$\dot{m}_i = \left(Y_{is} + \frac{Y_{is} - Y_i}{B} \right) \dot{m} \tag{6}$$

$$\dot{m} = 2\pi r \rho_{\ell} D_m Sh \ln (1+B)$$
(7)

$$B = \frac{\sum_{i} Y_{is} - \sum_{i} Y_{i}}{1 - \sum_{i} Y_{is}}$$
(8)

ここで, \dot{m}_i , Y_{is} , Y_i , D_m ,Shは,それぞれ,化 学種iの蒸発率,飽和蒸気質量割合,蒸気質量割 合,平均拡散係数,シャーウッド数である。



Fig. 2 Droplet diameter squared histories of single and multicomponent fuels.

燃料蒸発量だけの予測には,100以上のすべて の燃料成分について計算する必要はなく,軽質か ら重質,すなわち沸点の異なる数成分だけで代表 できると考えられる。与えられた燃料の蒸留特性 に対し,計算機上でその燃料の蒸発特性を模擬す る代表成分の割合を算出し,それを用いて三次元 計算を行うことができる。

著者ら⁵⁰⁾の計算結果では,性状の異なるガソ リンの蒸発特性を模擬するためには,少なくとも 三種以上の代表成分で扱う必要があることが示さ れており,これを用いて吸気ポート内の燃料挙動 の三次元計算が行われている(後述)。

4.4 液膜流動モデル

液膜流モデルについては,ディーゼル,ガソリ ンの相違はない。しかし,液膜モデルの開発は比 較的最近のことである。壁面に衝突した液滴が付 着した場合,壁温が液体の飽和温度以下の時に液 膜が形成される。したがって,液膜モデルはエン ジンの冷間時または,吸気ポート内壁に付着した 燃料に対して必要となる。液膜流動の支配方程式 は,噴霧モデルのそれとは別に壁面上での液膜厚 さ(質量),運動量,エネルギの保存式で記述さ れる。

液膜モデルには,大きく二つの取り扱いがある。 ーつは,液膜厚さを壁面格子上でオイラー的に解 く方法^{46,51,52)}と,もう一つは,DDMの延長で 液膜をパーセルとして,ラグランジェ的に扱う方 法^{53~56)}である。後者はDDMの取り扱いの中で 噴霧と液膜を統一的に扱えるため前者に比べ簡便 である。この手法により,著者らが定常の軸対称 放射状液膜流の液膜厚さを検証した結果をFig.3 に示す。ラグランジェモデルでは,計算量が多い ことと,時間平均量としての流量の保存性が厳密 に満足されない,という問題点がある。

4.5 その他のサブモデル

その他の主なサブモデルとしては,衝突・合体, 乱れとの相互作用などがある。

液滴の衝突・合体は,液滴の数密度が高く,液 滴間の相対速度が大きくなければ生じないので, 大粒径で比較的液滴数の少ないガソリン噴霧で は,今のところ重要ではない。実際,著者らがポ ート噴射条件の自由噴霧を対象に合体モデルの有 無を比較したところ,噴霧特性に有意な差は得られなかった。また,これとは別に,O'Rourkeらの 合体モデル²⁸⁾では,衝突頻度を要素体積から与 えるため液滴数密度が低い場での計算格子依存性 が大きいという問題がある。

乱れと液滴の相互作用として,KIVAコード²⁹⁾ では,乱れによる液滴の分散と液滴の存在により 乱れが抑制される効果がモデル化されている。し かし,現在のDDMでは本質的に構造的な渦を表 現できないため,せん断層内での渦により巻き上 げられるリガメントなど,噴霧周辺部の詳細な形 状を十分に表現できない。しかし,雰囲気圧が大 気圧程度であれば液滴径が小さくない限り,液滴 と空気の運動量の差は大きいため,気流の乱れに よる噴霧全体への影響はそれほど重要ではないと 考えられる。

その他,液滴の抵抗係数,熱伝達率,物質伝達 率に対し,定常流中での球の実験式を適用してい ることも少なからず改良の余地がある。これに対 しては,ボイド率による抵抗係数の修正²⁸⁾や TABモデルを用いて液滴の変形に応じて抵抗係数 を動的に修正するモデル⁵⁷⁾などが提案されてい るが,この辺のことが噴霧全体の挙動にどの程度 寄与するのかは,十分検証されていない。

4.6 境界条件

境界条件とモデル定数を変えて,噴霧挙動がどのように変るかを比較することは,モデルの感度や適用範囲を把握する上でもよい演習となる。噴



Fig. 3 Comparison of liquid film thickness of axisymmetric radial flow.

霧挙動の物理的な解析は,こうした演習をし,実 験との検証を踏まえた上で,なされるべきもので ある。なぜなら,噴霧の境界条件やモデル定数の 選択は,多くの場合,計算結果に大きく影響する ため,十分な配慮が必要となる。

噴霧計算では,噴口において以下の境界条件が 必要である。

- (1) SMD
- (2) 粒径分布
- (3) 噴射速度ベクトル
- (4) 噴射(広がり)角
- (5) パーセル数

微粒化モデルが適当ならば,(1)と(2)が(場合 によっては(4)も)不要となる。ただし,それらは 上記の物理的に直結する量からモデル定数という 間接的なパラメータ量へと置き換わっているに過 ぎず,実験を再現するためには,しばしばモデル 定数の調整を必要とするのが現状である。ガソリ ン噴霧には,前述のように現状の微粒化モデルは 適用できないので,上記五つの入力が必要である。 大抵,それらは定容器内での計測結果と経験式か ら与えられる。実際には,それらは空間的,時間 的に分布があり,粒子流束や粒径の空間分布など は,後述のポート付着箇所などに比較的敏感であ ることがわかってきており,より現実に近いシミ ュレーションには,きめ細かい境界条件設定が必 要となる。

将来的には,これら噴射条件はノズル内の流れ シミュレーションと結合して与えるようになって いくであろう。

4.7 DDMの限界と拡張

噴霧モデル概説の最後に,DDMの限界につい て記す。サブモデルの問題点については,既にい くつか記したが,それ以外に本質的に以下の限界 がある。

(1)現状の標準的な扱いでは,パーセル数(計 算液滴数)を無数に増やしても,実際の噴霧中の 液滴と一対一に対応しない。

(2) 計算上ボイド率が0以下となった場合に計算 が破綻する。

(3) 液滴径が格子間隔以上では,モデルの物理的意味がなくなる。

(1)の問題は,冒頭に述べたようにパーセルが 確率的なものであるという点で,実用的にはそれ ほど問題ではないのかも知れないが,計算結果の 解釈において誤解を招く点で留意すべきである。

通常の流れ計算と同様に,用いる計算格子は計 算精度を確保するために,ある程度細かくする必 要がある。しかし,逆に格子間隔を細かくしてい った場合には,上記(2),(3)の問題が生ずる。例 えば,気流の解像度を上げるために境界層を分解 する場合,吸気ポート壁面での典型的な最小格子 間隔は数µmとなる。そこに数十µmの液滴が飛ん できた場合,格子間隔の十倍以上の液滴に作用す る周囲ガスの影響や液滴に完全に含まれてしまっ た要素内の物理量を計算することは,DDMで取 り扱うことができない。

計算結果の格子依存性をチェックし,結果が変 らなくなるまで格子間隔を小さくすることは,上 記の問題に直面するため,DDMによる計算の格子 の収束とその解の物理的意味自体が疑問となる。

これらの問題は,これまで計算機の能力が低く, 比較的粗い格子でしか計算されていなかったため に,ほとんど問題視されていなかった。内藤は, 数値計算上の一つの取り扱いとして,DDMに新 たに「パーセル半径」という考えを導入すること で,計算格子に対するDDMの問題点の解決策を 提示している⁵⁸)。

今後より詳細で精度の高い結果を得るために は,従来のDDMだけを利用することでは不十分 であり,基本的に異なるモデルの開発が必要とな るであろう。

5.ガソリン機関への応用

エンジン内の燃料挙動は,冷間始動や過渡応答 時の排気エミッションに直接影響を及ぼすため, これを予測・解析することが重要となっている。 また,これに対する設計要素としての吸気ポート 形状や噴射系レイアウトなどを効率的に設計・開 発するツールとしても,数値計算の有効活用が期 待されている。

前章に記したようにガソリン噴霧を対象にした サブモデルが提案され,実機形状でのデモンスト レーション計算は行われているが,その燃料挙動 を実験と比較し,検証した例はほとんどない。ま た,現状の三次元計算では,計算時間の制約上多 サイクルにわたる計算は実用的に困難である。1 サイクルのみ(単発噴射)の計算では,前サイク ルまでに堆積した燃料分布が未知であるため,こ れを考慮しない計算が前提となる。この前提の下 での計算結果が,定常運転状態の実機とどう対応 するのかについても,ごく最近まで明らかとなっ ていなかった。

筆者ら⁵⁶⁾は,実機のポート噴射ガソリンエン ジン内の燃料挙動解析に対して,現状の三次元計 算が適用できる範囲を実験的に明らかにし,燃料 分布の実験と計算との比較,およびポート・筒内 の燃料分配などについて解析している。

斎藤,今竹ら^{4,5)}によって開発された計測用エ ンジンでは,油圧駆動により吸排気弁を任意に作 動・停止でき,作動停止前の状態を保存して,ポ ートと筒内の燃料を別個に全量サンプリングする ことができる。実験装置の概略図をFig.4に示す。 これを用いてエンジンの定常運転状態である連続 燃料噴射,吸気弁定常作動の条件と,計算と同様 の単発噴射,吸気弁1回作動の条件でのポート, 筒内の燃料量の計測を行った。

燃料を1回のみ噴射した場合と毎サイクル噴射 させた場合の噴射燃料の吸気ポート内燃料残留割 合の比較をFig.5に示す。運転条件を変えても1回 の噴射量のうちポート内に残留する燃料割合の単 発噴射と連続噴射での差は1割以内である。単発



Fig. 4 Experimental apparatus to measure the fuel mass in a cylinder and intake port.

噴射と連続噴射時では,壁面の濡れ状態が全く異 なるにもかかわらず,実際には,ポート内残留割 合の差としてはそれほど大きくないことがわかる。

この実験結果から,燃料の壁面付着がない単発 噴射の数値計算でも,壁面付着のある通常運転時 の燃料挙動,特に1サイクル内に噴射された燃料 がポート内に残留する割合と直接筒内に入る割合 などを解析できることがわかる。しかし,筒内に 直接流入する燃料量が噴射量の半分程度であるこ とから,少なくとも前サイクルまでの燃料分布を 考慮しない限り単発噴射の計算では筒内混合気分 布を予測することは困難である。

実機エンジンに対する数値計算の検証例を示す 5%)。計算格子をFig.6に,各クランク角に対する 燃料パーセルおよび蒸気分布をFig.7に示す。蒸 気濃度は投影方向の最大値を示す。

大半の噴霧はバルブステムから傘部に衝突する が,一部はヘリカルポートの突起部と連通路に衝 突,付着する。ヘリカルポート内の速度は, Swirl Control Valveが閉じている場合(SCV閉)の 方が大きいため噴霧はより内側に曲げられ,突起 部への付着はSCV閉の方が多くなる。Fig.8に蛍 光剤を混入させた燃料を用いたポート内付着燃料 の可視化写真と計算で得られた吸気弁閉時の液膜



Fig. 5 Correlation between single and serial injections for residual mass fraction of injected fuel in intake ports (half load).

分布を示す。ヘリカルポートの突起部,バルブス テムからバルブ傘部の外側に燃料が付着している 様子が一致している。

この計算で得られた筒内混合気形成過程の傾向 は,SCV閉でより均質となり,SCV開では逆成層 な分布となるという古野らの実験結果⁵⁹と矛盾 しない。しかし,計算では,吸気60°ATDCにおい て,古野らが計測した筒内水平断面位置には燃料 液滴は達しておらず,蒸気濃度についても定量的 な比較はできない。これは前サイクルまでに堆積



Fig. 6 Computational grid (77,365 cells).



Fig. 7 Fuel spray, vapor and liquid film distributions (SCV closed, $T_w = 353K$).

しているポート内燃料が,そのサイクルに噴射された燃料より先に筒内に流入していることによる ものと考えられ,1サイクルの計算で解析できる 限界を示している。

Fig. 9にポート内残留燃料割合の比較を示す。実験値には気液の区別はない。また,実験はガソリンでの計測結果であるが,計算の方はn-heptaneを用いた結果である。計算ではSCV開閉でポート内残留燃料割合の差はみられないが,気液の内訳で



(b) Contour of calculated liquid film thickness

Fig. 8 Comparison of fuel wetting port and valve walls.



Fig. 9 Comparisons between calculation and experiment of residual fuel in intake ports.

は,SCV閉はストレートポート内の蒸気量が多く, 液相の量は少ない。また,壁温が低いとポート内 残留燃料が増加する傾向は実験と一致している。

さらに,ポート,筒内の燃料を定量計測した実 験結果と計算の結果を合わせて解析することで, エンジン定常運転時における,燃料の噴射から燃 焼に至るまでの分配量が得られることが示されて いる(Fig. 10)。

燃料蒸発モデルを多成分に変えた場合の実機検 証も行われている⁵⁰⁾。ガソリンを三成分の混合 燃料で模擬した場合とn-heptane単成分でのポート 内燃料付着量の比較をFig. 11に示す。計算結果



Fig. 10 Injected fuel distribution at engine steady operating condition (SCV closed).



Fig. 11 Comparison of mass fraction of port-wetting fuel.

でも,実験と同様ガソリンの方が蒸発量が多いため,ポート内付着燃料量が少なくなることが示されている。

6.おわりに

ポート噴射ガソリンエンジンの燃料挙動シミュ レーションに対し,その燃料挙動モデルを中心に 解説し,最近の応用例を紹介した。

さらに広範囲に噴霧モデル全般を知りたい方 は、やや古いがFaethのレビュー⁶⁰⁻⁶²⁾を、実験 も含めたポート噴射エンジンの噴霧特性に関する 最近の解析についてはZhaoらのレビュー⁶³⁾を参 照されたい。

現状のガソリン噴霧のシミュレーションでは, 1サイクルのみの計算でエンジン筒内の混合分布 を予測することはできないが,ポート内燃料挙動, すなわち,壁面への燃料付着の問題に限定すれば かなり有効なツールとなる。定性的な現象を理解 するための利用はもちろんであるが,噴霧特性や 壁面温度,ポート形状などの設計因子がポート内 燃料付着に与える影響を解析することができる。

一方,現状のDDMの抱える問題点の解決や, ガソリン,ディーゼルエンジン共通で適用できる 微粒化,壁面衝突モデルの開発など,今後も噴霧 モデルの改良の余地は多い。また,現在注目され ている筒内直噴ガソリンについては,燃料の雰囲 気条件がポート噴射とディーゼルエンジンの中間 であり,噴射弁も現在は,ポート噴射とは異なる スワール弁が多く用いられているため,既存のモ デルで対応できるか十分検証されていない。 DDMでホロコーン状の噴霧を扱う難しさは,現 在でも未解決の問題である⁶⁴⁾。特に,噴口から の液膜とその微粒化過程のモデル化は難しく,最 近,既存モデルの評価と改良が試みられている^{58,}

燃料挙動モデルが改良され,発展していくこと と,三次元燃料挙動シミュレーションが,現象を 解析するためのツールとして果たす役割は今後も 変らない。さらに今後,三次元シミュレーション が利用される場は拡大し,解析ツールから一段進 んで,設計・開発に活用されるCAEツール,すな わち部品単位での仮想試作(Virtual Prototyping) という観点での利用へと展開していくと考えられ る。また,別の視点では,エンジンの完成前に制 御方法を評価,開発するためのリアルタイムシミ ュレータ,バーチャルエンジン⁶⁷⁾の構築に必要 な情報(ガス流動や燃料挙動モデルなど)を提供 することも期待できる。

参考文献

- 1) 斎藤ほか,自動車技術会論文集,25-4(1994),57~62
- Shin, Y., Cheng, W. K. and Heywood, J. B. : SAE Tech. Pap. Ser., No.941872, (1994)
- Shin, Y., Min, K. and Cheng, W. K. : SAE Tech. Pap. Ser., No.952481, (1995)
- 4) Saito, K., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950044,(1995)
- 5) Imatake, N., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.971639, (1997)
- Schurov, S. M. and Collings, N. : SAE Tech. Pap. Ser., No.952485, (1995)
- Kelly-Zion, P. L., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.952480, (1995)
- 8) Brenn, G., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950512, (1995)
- Almkvist, G., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.952483, (1995)
- 10) Johnen, T. and Haug, M. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950511, (1995)
- Hires, S. D. and Overington, M. T. : SAE Tech. Pap. Ser., No.810495, (1981)
- 12) Aquino, C. F. : SAE Tech. Pap. Ser., No.810494, (1981)
- Shayler, P. J., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.961996, (1996)
- 14) Sches, C., Guilain, S. and Maroteaux, F. : SAE Tech. Pap. Ser., No.972992, (1997)
- Rose, D., Ladommatos, N. and Stone, R. : SAE Tech. Pap. Ser., No.940382, (1994)
- Servati, H. B. and Herman, E. W. : SAE Tech. Pap. Ser., No.890566, (1989)
- 17) Iwano, H., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.912348, (1991)
- Curtis, E. W., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.961186, (1996)
- 19) Chen, G. and Aggarwal, S. K. : SAE Tech. Pap. Ser., No.960074, (1996)
- 20) Jones, W. P. and Launder, B. E. : Int. J. Heat Mass Transfer, 15(1972), 301 ~ 314
- Amsden, A. A., et al. : Los Alamos National Laboratory Report, LA-11560-MS, (1989)
- 22) Adamson, B., et al. : COMODIA, 90(1990), 431 ~ 437
- 23) Wakisaka, T., et al. : COMODIA, 90(1990), 487 ~ 493
- Nagaoka, M., et al. : Proc. 4th Int. Sympo. Comput. Fluid Dynamics, (1991), 849 ~ 854
- 25) Naitoh, K. and Kuwahara, K. : J. Fluid Dynamics Research,

10(1992), 299 ~ 325

- 26) Gosman, A. D. and Johns, R. J. R. : SAE Tech. Pap. Ser., No.800091, (1980)
- 27) Dukowicz, J. K. : J. Comp. Phys., 35-2(1980), 229 ~ 253
- 28) O'Rourke, P. J. and Bracco, F. V. : I Mech E., C404/80(1980), 101 ~ 116
- Amsden, A. A., et al. : Los Alamos National Laboratory Report, LA-10245-MS, (1985)
- Cloutman, L. D., et al. : Los Alamos National Laboratory Report, LA-9294-MS, (1982)
- Reitz, R. D. and Diwarkar, R. : SAE Tech. Pap. Ser., No.870598, (1987)
- Reitz, R. D. : Atomization and Spray Tech., 3(1987), 309 ~ 337
- 33) O'Rourke, P. J., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.872098, (1987)
- 34) Alloca, L., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.941895, (1994)
- Beatrice, C., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950086, (1995)
- 36) Arcoumanis, C., Gavaises, M. and French, B. : SAE Tech. Pap. Ser., No.970799, (1997)
- 37) Naber, J. D. and Reitz, R. D. : SAE Tech. Pap. Ser., No.880107, (1988)
- 38) Wachters, L. H. J. and Westerling, N. A. J. : Chem. Engineering Sci., 21(1966), 1047 ~ 1056
- Nagaoka, M., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.940525, (1994)
- Ibraham, E. A. and Przekwas, A. J. : Phys. Fluids, 3-12(1991)
- Park, K. and Watkins, A. P. : Int. J. Heat and Fluid Flow, 17-4(1996), 424 ~ 438
- 42) Naber, J. D. and Farrel, P. : SAE Tech. Pap. Ser., No.930919, (1993)
- 43) Naitoh, K., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.940526, (1994)
- 44) 千田ほか,日本機械学会論文集B,60-578(1994),341~ 348
- 45) Bai, C. and Gosman, A. D. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950283, (1995)
- Stanton, D. W. and Rutland, C. J. : SAE Tech. Pap. Ser., No.960628, (1996)
- Ayoub, N. S. and Reitz, R. D. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950285, (1995)
- Chen, K. C., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.941877, (1994)
- 49) Chen, G. and Aggarwal, S. K. : SAE Tech. Pap. Ser., No.960074, (1996)
- 50) 宮川ほか:自動車技術会講演会前刷集971, (1997), 321 ~ 324
- Bai, C. and Gosman, A. D. : SAE Tech. Pap. Ser., No.960626, (1996)
- 52) 吉川ほか:日本機械学会論文集B, 61-590(1995), 34~41

- 53) Wakisaka, T., et al. : COMODIA 94, (1994), 403 ~ 409
- 54) 内藤, 高木: 自動車技術会講演会前刷集952, (1995), 235 ~ 238
- 55) O'Rourke, P. J. and Amsden, A. A. : SAE Tech. Pap. Ser., No.961961, (1996)
- 56) 永岡ほか:日本機械学会論文集B,63-611(1997),2557~ 2563
- 57) Liu, A. B., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.930072, (1993)
- 58) Naitoh, K. and Takagi, Y. : SAE Tech. Pap. Ser., No.962017, (1996)
- 59) 古野ほか:自動車技術会論文集,24-3(1993),10~15
- Faeth, G. M. : Prog. Energy Combust. Sci., 3(1977), 191 ~ 224
- 61) Faeth, G. M. : Prog. Energy Combust. Sci., 9(1983), 1 ~ 76
- Faeth, G. M. : Prog. Energy Combust. Sci., 13(1987), 293
 ~ 345
- 63) Zhao, F-Q., Lai, M-C and Harrington, D. L. : SAE Tech. Pap. Ser., No.950506, (1995)
- 64) MacInnes, J. M. and Bracco, F. V. : SAE Tech. Pap. Ser., No.902079, (1990)
- 65) Fan, L., et al. : SAE Tech. Pap. Ser., No.972883, (1997)
- 66) 東, 星野: 日本機械学会論文集B, 50-452(1984), 982~ 989
- 67) Kimura, A. and Maeda, I. : Proc. IEEE Int. Sympo. CACSD, (1996), 157 ~ 163

永岡真

著者紹介



生年:1962年。 所属:燃焼研究室。 分野:エンジン内の流れと噴霧の数値解 析とモデリング及び非構造格子に

Makoto Nagaoka

よる圧縮性流体の計算法の研究。

学会等:日本機械学会会員。 1992年自動車技術会論文賞受賞。 1996年 SAE Arch. T. Colwell Merit Award。

> 1997年日本機械学会東海支部奨励 賞受賞。