■原著論文/ORIGINAL PAPER ■

部分予混合雰囲気中における可燃性固体の燃え拡がり --- 火炎先端への燃料の拡散の重要性 ---

Flame Spread over Solid Fuel in a Partially Premixed Atmosphere — The Role of Fuel Diffusion to Flame Front —

山本 和弘*, 瀬尾 哲, 小沼 義昭

YAMAMOTO, Kazuhiro*, SEO, Satoshi, and ONUMA, Yoshiaki

豊橋技術科学大学 〒441-8580 愛知県豊橋市天伯町雲雀ヶ丘 1-1 Toyohashi University of Technology, 1-1 Hibarigaoka, Tempaku-cho, Toyohashi, Aichi 441-8580, Japan

2002年10月16日受付, 2003年1月27日受理/Received 16 October 2002; Accepted 27 January 2003

Abstract : Usually, depending on the initial mixing of fuel and oxidizer, combustion process is classified as either nonpremixed or premixed burning. Although it may be useful to consider these two modes in theoretical manner, some examples show the intermediate state or coupling modes. For example, at the leading edge of a lifted flame, the "triple" flame could be observed by partial premixing between fuel and oxidizer. Recently, it has been recognized that partially premixing is a key technique to reduce pollutant emission from the diesel combustion chamber. Thus, fundamental understanding of partially premixed phenomena is needed in the variety of combustion conditions. In this study, we investigate the flame spread over solid fuel in a partially premixed atmosphere, which may occur under poorly ventilated conditions in fire, forming the combustible mixtures of oxygen and fuel vapors. The downward flame spread is examined in a duct with opposed low-speed flow to change the conditions of atmosphere. Hydrogen, methane, and propane are added in the ambient air to observe the partially premixing effect. The fuel concentration is kept below the lean flammability limit. Results show that, in the partially premixed atmosphere, the flame spread rate is increased, with larger high temperature region. Pyrolysis region is also expanded. This could be explained by the fuel diffusion to the leading flame edge to increase the heat release rate, causing a larger amount of combustible fuel vapors.

Key Words : Flame Spread, Partially Premixing, Solid Fuel, Diffusion, Heat Transfer

1. 緒言

通常,燃焼前の燃料と酸化剤の混合状態をもとに,予混 合燃焼と拡散燃焼に分類することが一般的である.しかし ながら浮き上がり火炎のように,燃料と酸化剤を別々に供 給しても,火炎の基部では燃料と酸化剤の混合が進み,あ る条件下では希薄予混合火炎,過濃予混合火炎,拡散火炎 からなるトリプル火炎(Triple Flame)が形成されることが 知られており,この火炎に関して多くの研究が行われてい る (例えば,[1,2]).近年,あらかじめ燃料側(もしくは酸化 剤側)に一部の酸素(もしくは燃料)を添加した場合を部分 予混合燃焼と呼ぶようになったが,排気ガス中に含まれる NOx をこの部分予混合化により低減できることが報告され ている[3,4]. これは気体が燃焼する場合であるが,液体燃料を用いるディーゼルエンジンやガスタービンでも,反応前に燃料が周囲の空気と部分的に混合することは起こりうる.実際のエンジンでも,このような部分予混合化により排気ガス中の粒子状物質 (PM)や窒素酸化物 (NOx)を低減させたクリーンで高熱効率のディーゼル機関が検討されている[5].また最近行われた噴霧燃焼の研究において,燃料を空気中に噴き出す場合でも,液滴径が大きいと燃料蒸気が空気と部分的に混合して燃焼することが指摘された[6].

一方固体燃焼において,部分予混合雰囲気に近い例としては,微粉炭燃焼のように気流中に固体燃料が分散して燃焼する場合が考えられる.このような固体粒子の気流層燃焼に関しては青木らが詳細な解説を行っている[7].燃焼場を希薄な分散相とみなせる場合,COや揮発分の燃焼は,空気との混合の度合いが反応速度を決定すると考えられるため,部分予混合化により前述のガス燃焼や噴霧燃焼と同

^{*} Corresponding author. E-mail : yamamoto@mech.tut.ac.jp



Fig. 1 Experimental apparatus.

様の現象が起こりうるものと思われる.

これに対し濃厚な固定相を考えた場合,可燃性固体は移動しないため,まず火炎から熱を受けて固体が熱分解し, 放出された可燃性ガスと周囲に存在する酸素が拡散により 反応領域に輸送される必要がある.代表的なものにろ紙や PMMAの燃焼がある.これらの燃焼は火災時の燃え拡が りを単純化したものとみなせるので,火災の基礎研究とし て古くから研究が行われてきた.特に,鉛直下方への燃え 拡がり現象は解析が容易であるため,試料の厚さ・密度の 違いや周囲雰囲気の影響が詳しく調べられている[8-15]. しかしながら火災が延焼していく過程において,燃焼が完 全でない場合には,まだ反応していない熱分解ガスが周囲 空気と混合し,可燃性の雰囲気が形成されることが考えら れる.このような状況下での火炎の燃え拡がりを解析する ことも防災上重要であると思われるが,ほとんど研究例が 行われていない[16].

似たような場に可燃性液面に沿った火炎の燃え拡がりが ある[17-20].液体の温度が引火温度より高い場合,燃え拡 がる火炎の前方に可燃範囲内の燃料と空気の混合層が存在 するため,火炎は予混合火炎とみなされる.逆に液体の温 度が引火温度より低い場合は,火炎前方にそのような予混 合気は存在しない.この場合,燃料を蒸発させる必要があ るため,火炎前方への熱移動が不可欠となる.固体燃焼の 場合は後者に相当するため,火炎前方に予混合層が形成さ れているとは考えにくいが,火炎の自己伝ば性をもとに火 炎先端が予混合火炎であるとした研究もある[21].八島ら は,可燃性固体上を伝ばする火炎の性質を明らかにするた め,熱分解ガスの噴出し領域に着目して研究を行い,火炎 先端が拡散火炎の特性を持つことを報告した[22,23]. した がって、火炎前方に一部の燃料が存在する部分予混合雰囲 気中の燃え拡がりを調べることは、火炎先端の特性と燃え 拡がりの機構を明確にする上でも有用な知見が得られるも のと思われる.

そこで本研究では、希薄可燃限界以下の濃度の燃料を対 向する空気に添加して、部分予混合雰囲気中の可燃性固体 の燃え拡がりを実験的に検討した.燃料による違いを明ら かにするため、水素、メタン、プロパンの3種類の燃料を 添加した.試料にはろ紙を用いた.

2. 実験装置

可燃性固体の燃え拡がり現象に及ぼす周囲雰囲気の影響 について調べるため、図1に示すような実験装置を作製し た[15]. 燃料と空気は混合した後, 整流装置 (風洞) を通り 燃焼ダクトに送られる。試料は燃焼ダクト内に鉛直方向と 並行に設置されているため, 試料表面に形成される火炎は 対向する流れの中を鉛直下方に燃え拡がる。既に酸素濃度 と周囲温度の影響を調べたが、このように対向する流れを つくることで、周囲雰囲気の条件を自由に変えることがで きる.本実験では燃料を添加した雰囲気中の燃え拡がりを 調べたが、混合気自身の燃焼を防ぐため、希薄可燃限界以 下の燃料濃度に設定した。この火炎伝播性のない混合気を 部分予混合気と呼ぶ[16].用いた燃料は、水素、メタン、 プロパンの3種類である.表1に各燃料の発熱量H,希薄 可燃限界 (Lean Flammability Limit), 拡散係数 Df の値を示 す. なお,気流の条件は室温で 25 cm/s 一定とした。燃焼 ダクトの寸法は,長さが 200 mm,断面は 80 mm×80 mm とし、火炎の燃え拡がりの様子を観察するために、一部を 石英ガラスとした.

試料には厚さと密度が異なるろ紙を用いた. 試料は図 2 に示すようなステンレス製のホルダーで燃焼ダクト内に固



Fig. 2 Holder and sample sheet.

Fuel	Н	L. F. L.	D_{f}
	kJ/mol	vol%	m²/s
H_2	242	4.0	$7.5 imes 10^{-5}$
CH_4	801	5.0	$2.2 imes 10^{.5}$
C_3H_8	2044	2.1	$1.1 imes 10^{-5}$

Table 1 Properties of added fuels.

No. δ ρδ ρ (Sample) g/m² mg/cm³ mm A(7)0.18 48087 B (4A) 0.12800 96 C (3) 0.23490113D (2) 460 0.26125E (131) 0.25560140

Table 2 Physical properties of samples.

定する。着火は試料に対し水平に取り付けたニクロム線に て一様に行った。試料の幅は任意に変えることが可能であ るが、火炎が燃え拡がる際の2次元性を考慮し、試料の幅 を 40 mm とした。火炎の燃え拡がり速度は、図に示すよ うにあらかじめ中心線を試料上に書いておき, 10 mm 間隔 で引いた水平線に火炎先端(先行する青炎)が到達する時間 を測ることで求めた。また実験条件を一定にするため、試 料を湿度 25 %以下のデシケータ内で 48 時間以上乾燥させ たのちに使用した. 表 2 に, これまでの実験で使用した 5 種類の試料の物性値を示す(試料番号 A から E).試料は東洋 ろ紙社製であり、括弧内に製品番号を記している、ここで、 δ はろ紙の厚さ、 ρ はろ紙の密度である.なお予備実験と して, 室温において空気中の鉛直下方への燃え拡がり速度 を測定した結果、燃え拡がり速度が ρδ の逆数に比例した. したがって、ここに示した試料は熱的に薄い場合に相当す る. 今回は単位面積当りの重量の大きく異なる試料 B と E を用いた。

3. 実験結果

3.1. 火炎の燃え拡がりの様子と変色領域の変化

まず,部分予混合雰囲気中の火炎の燃え拡がりの様子を 観察した.メタンを添加したときの試料 Eの火炎写真を図 3 に示す. 絞りは 2.8,シャッタースピードは 1/250 s であ り,燃料濃度 Cf(体積濃度) は0%と1%とした.これによ ると,正面から見た火炎の2次元性が非常によいことがわ かる.周囲に燃料が存在すると火炎全体が拡大している. 実験では燃料を4%まで添加したが,燃料濃度が高いほど 先行する青炎も大きくなった.



Fig. 3 Direct photograph of flames; No. E.

そこで、火炎先端付近の構造をより詳細に調べた.図4 は同じ試料 Eを用いた場合に、メタンを4%添加した火炎 を側面から撮った写真である。写真の右側に火炎構造の模 式図を示す.火炎が燃え拡がる場合、まず青炎が先行し、 その後輝炎が続く.メタンの希薄可燃限界は5%であるが、 このように燃料を可燃限界近くまで添加した場合は、図に 示すように青炎がかなり後流まで続き、輝炎を覆うように して存在した.試料表面では炭化層が赤く発光している領 域が観察された.ただし、添加した燃料が少ないときは、 青炎は火炎先端付近に限られた.また今回の測定範囲内で は、拡散火炎と予混合火炎が同時に形成されるトリプル火 炎のような構造は目視では観察されなかった。

次に、熱分解ガスが発生する領域について検討した.図 3の写真では明確でないが、先行する青炎の下に試料表面 が褐色に変色した領域が存在する.Satoらによれば、この 変色領域で熱分解ガスが発生しており、この領域の大きさ が火炎の燃え拡がり速度と密接な関係にあることが指摘さ れている[24].そこで、直接写真およびビデオ画像を用い て、変色領域の鉛直方向の長さ L_p を求めた.燃料濃度を 変化させた場合の結果を図5に示す.ここでは、試料中心 において得られた5回の測定の平均値を示している.測定 時のばらつきは最大で約10%あり、また露光条件により 変色領域の幅が幾分変化するが、定性的な傾向を調べるこ とは可能である.これによると、いずれの試料においても、

43



Fig. 4 Direct photograph of flame; $C_f = 4 \%$, No. E.



Fig. 5 Variations of pyrolysis region with fuel concentration.

燃料を添加することにより *L_p* は単調に増加した.したがって,周囲に燃料が存在すると,熱分解ガスが発生する領域も拡大することがわかった.

3.2. 火炎の燃え拡がり速度

次に,火炎の燃え拡がり速度について検討した. 試料 B



を用いて水素,メタン,プロパンを1%添加したときの鉛 直方向(x方向)の火炎位置(L_x)の時間変化を図6に示す. 比較のため,燃料を添加しない場合の結果も同時に示した. なお,着火の影響を避けるため,着火位置から下方20mm の位置(図の原点に相当)で測定を開始した.これによると いずれの場合も,火炎は時間とともにほぼ一定の速度で移 動していることがわかる.これにより火炎が燃え拡がって いるときも,周囲雰囲気の条件がほぼ均一になっているこ とが推察された.ただし,燃料を添加すると火炎がより先 行した.火炎の移動速度は火炎位置の時間変化で求められ ることから,燃料を添加すると燃え拡がり速度が大きくな ることがわかった.

そこで、ここで示された直線の勾配から火炎の燃え拡が り速度 V を求め、燃え拡がり速度に及ぼす燃料添加の影響 を定量的に調べた。図7は、試料 B および E に対して燃え 拡がり速度を求めた結果である。測定は 5 回行い、その平 均値を示しているが、データのばらつきは約2%と小さか った。これによると、いずれの場合も燃料濃度を増加させ ると、燃え拡がり速度は単調に増加することがわかった。 ただし、その増加割合はメタンと水素がほぼ同じであり、 プロパンが一番大きいことがわかった。この傾向は図5の 変色領域の長さの変化と非常に似ており、したがって、燃 え拡がり速度と試料の変色領域の長さには密接な関係があ ることがわかった。

3.3. 温度場と予熱領域への熱流入量

燃料を添加した場合の火炎の燃え拡がり速度の増加について検討するため、火炎から試料への熱輸送に着目した. 可燃性固体の燃え拡がりに関する研究は既に数多く行われており、火炎から試料への熱移動、特に予熱領域への熱流入量が重要であることが指摘されている[8,9].紙の燃え拡がりの様子を模式的に示したものを図8に示す。図では、対向する気流速度をU、火炎の燃え拡がり速度をV、気相から試料への熱流入量をQで示している。一般に火炎の燃



Fig. 7 Variations of flame spread rate with fuel concentration.

え拡がりには、まず火炎からの熱流入により可燃性の熱分 解ガスが放出されること、次にこの熱分解ガスが周囲の酸 素と反応すること、その結果火炎帯で熱放出が起こり、再 び試料に熱が輸送されること、という機構が重要となる. ただし、あらかじめ燃料を周囲空気に添加した場合は、熱 分解ガスがまだ十分に気化・拡散していない領域でも火炎 が形成されることになるため、図3から図7で示したよう に、火炎の構造や燃え拡がり速度が大きく変化したものと 思われる.

そこで、気相の温度場の測定を行い、燃料を添加した影 響をさらに検討した。測定には熱電対 (素線径は 50 µm) を 用いたが、複数の熱電対を挿入すると燃焼場に与える影響 も大きくなる.そこで、2本の熱電対を用いて試料表面か らの距離を変えて温度の時系列データを求め、火炎の燃え 拡がり速度を用いて時間を座標に変換することで、別々の 時刻に測定したデータから2次元の温度分布を作成した. 熱電対が1本の場合は、時系列データを座標に変換する際 にずれが生じる可能性があるが、2本の熱電対のデータを 重複させて同地点のデータを重ねることにより、時系列デ ータを各位置での温度に直す際のずれが修正できる。これ による温度誤差は最大で 50 ℃程度である。 試料 E におい て得られた気相の温度分布を図9に示す。ここでは、燃料 濃度が0%と4%の結果を比較している。座標系は鉛直上 方を x, 試料に垂直方向を y とし, 原点は試料表面の変色 領域開始位置とした。x = -3 mm~ 10 mm, y = 0 mm~ 7 mmの範囲の温度分布であり、等高線は 200 ℃ごとに示し た. これによると燃料を添加しない場合でも、x=0 mmの



Fig. 8 Schematic of downward flame spread.

変色開始位置よりも先行して温度が上昇し始めていること がわかる. 燃料を添加すると,さらに上流側で温度が上昇 し始め,高温の領域も拡大することがわかった. またわず かではあるが,燃料を添加すると火炎先端の青炎付近の温 度が増加した.

Campbell は可燃性固体上を燃え拡がる火炎について調 べ、火炎から試料への熱輸送量について検討した.それに よると火炎の燃え拡がり速度は、予熱領域に流入する熱量 と密接な関係にあることが報告されている[9].また Suzuki らは試料が熱的に厚い場合の実験を行い、予熱領域への熱 流入量を求めて考察を行った[14].今回のように試料が熱 的に薄い場合は、固相内の熱移動が無視できることから、 予熱領域に流入する熱量 Q,は以下の式で求められる。

$$Q_p = \frac{1}{2} \rho \delta w V C \left(T_p - T_0 \right) \tag{1}$$

ここで、 $T_p K$ は固体燃料の熱分解温度、 $T_0 K$ はその初期温度であり、w は試料の幅、 $C J/g \cdot K$ は比熱である (セルロースでは 1.22 $J/g \cdot K$).つまり、火炎が定常で伝ぱしている場合、予熱領域に流入する熱量は、初期温度から熱分解温度まで上昇させるのに必要な熱量とつりあうことを意味している。

そこで本実験でも、この式により気相から予熱領域への 熱流入量を見積ることにした.ここで、ろ紙の熱分解温度 を 345 ℃とした[10]. 図 10 に燃料濃度を変化させて Q_p の 値を求めた結果を示す.試料 B と E の結果を燃料ごとにま とめた.これによると、添加した燃料の種類による違いは 見られるものの、燃料濃度が同じであれば、試料の厚さや 密度が異なっていても予熱領域に流入する熱量はほぼ同じ 値になることがわかった.

4. 考察

部分予混合雰囲気中の可燃性固体の燃え拡がりを実験的 に調べた.その結果,周囲雰囲気に燃料が存在する場合は. 高温の領域が拡大して熱分解ガスが生成される領域は大き くなり、燃え拡がり速度が増加することが明らかとなった. Ronney らも、燃料を添加した場合の火炎の燃え拡がりに ついて検討している[16]。彼らは当量比をもとに添加した 燃料による違いを明らかにしている。それによると燃え拡 がり速度を増大させる効果は、水素が一番大きく、メタン とプロパンは同程度であった。我々も図7を当量比で整理 し直したところ, Ronney らの結果と同じ傾向が得られた. 彼らは燃料添加の影響を明らかにするため、燃焼場を予混 合火炎と拡散火炎の領域に分けて漸近解析を行ない、現象 を説明した。しかしながら本実験のように、希薄可燃限界 以下の燃料しか添加していない場合は、明確な予混合火炎 が形成されないため、彼らのモデルを直接適用することは できない、そこで、試料への熱流入量をもとに燃料添加の 影響について考察を行うことにする.

まず燃料の違いについて考える.図7によると、メタン と水素を添加した場合は、燃料濃度が同じであれば両者の 燃え拡がり速度がほとんど一致した.表1でも明らかなよ うに、メタンの方が水素よりも単位モル当りの発熱量は大 きいから、同じ燃料濃度であればメタンを添加したほうが 火炎帯での発熱量はより大きいので、燃え拡がり速度が大 きくなるはずである.またプロパンの発熱量はメタンの約 2.5倍であるが、燃料添加に伴う燃え拡がり速度の増加は メタンに比べてそれほど大きくない.したがって、単純に 燃料の発熱量の大きさだけで燃料添加の影響を定量的に説 明することはできない.

図 10 で明らかとなったように、式(1)により得られる予 熱領域への熱流入量 Q, は、試料の厚さや密度によらず一 定となった.また燃料を添加すると、その値は増加した. そこで、燃料を添加しない場合をケース 1、燃料を添加し た場合をケース2として、予熱領域に流入する熱量の差 (Q_{p,2}-Q_{p,1})を調べることで、燃料添加の影響を定量的に検 討することにした.ただし、①火炎の燃え拡がり速度は先 行する火炎先端の特性が重要であること、②火炎先端は試 料表面近くに位置するが、そこでは対流による燃料の輸送 量は小さいと推察されること、を考慮すると、燃料は対流 ではなく拡散により火炎先端に運ばれ、このことが燃料添 加による燃え拡がり速度の増加と密接に関係しているもの と思われる.そこで、de Ris が行った理論解析[8]を参考に、 燃料の拡散に着目して燃料添加の影響を考察することにし た. de Ris によれば、輻射を無視した場合のエネルギーバ ランス式は以下のようになる.

$$\rho C \tau V (\partial T / \partial x) = \lambda (\partial T / \partial y) \tag{2}$$

ここで、 τ は燃料層の厚さである。本実験では試料両面の 対称性を考慮すると、 τ は試料厚さの半分(δ /2)となる。こ こで、x、y方向の温度勾配をそれぞれ以下のように近似する。

$$\frac{\partial T}{\partial x} \approx \frac{T_p - T_0}{\Delta_x} \tag{3}$$







Fig. 10 Heat flow into preheat region.

$$\frac{\partial T}{\partial y} \approx \frac{T_f - T_p}{\Delta_y} \tag{4}$$

ただし, T_f は火炎温度である。これらを用いて式 (2) を変形すると次のようになる。

$$\frac{\rho C \delta V}{2\lambda} \approx \frac{\Delta_x}{\Delta_y} \frac{T_f - T_p}{T_p - T_0}$$
(5)

式 (5) は, 燃え拡がり速度を含む左辺の項が無次元温度に 比例することを意味している. de Ris は式 (3) (4) のように 勾配を近似して解析解を求めたわけではないが, 結果とし て式 (5) の Δ_x/Δ_y に相当する部分を $\sqrt{2}$ とした. その後この 値について Wichman らが再検討した結果, ダムケラー数 が十分大きい (反応速度が大きい) 場合はこの値が 0.8 に漸 近することを報告した[25]. また Delichatsios は理論的な解 析により, この値が π 4 になると結論付けた[26]. 予熱領 域に流入する熱量 Q_p は, 式 (5) の両辺に試料の幅 w をか けて整理することで導出される (ケース1 に相当).

$$Q_p = \frac{1}{2} \rho \delta w V C (T_p - T_0) \approx \lambda w (T_f - T_p) \frac{\Delta_x}{\Delta_y}$$
(6)

ケース 2 の燃料を添加した場合では、燃え拡がり速度が増加することから、式 (2)の右辺において燃料を添加したことによる増加分を4.で表す.

$$\frac{1}{2}\rho C \delta V_2 (\partial T / \partial x)_2 = \lambda (\partial T / \partial y)_2$$
$$= \lambda (\partial T / \partial y)_1 + \Delta_f$$
$$= \frac{1}{2}\rho C \delta V_1 (\partial T / \partial x)_1 + \Delta_f$$
(7)



Fig. 11 Net heat flow into preheat region by fuel addition.

温度測定の結果, x 方向の温度勾配は燃料を添加してもそれほど変化しなかったことから,式(3)を用いて式(7)を 整理すると予熱領域への熱流入量の差(*Q*_{*p*,2}-*Q*_{*p*,1})は以下のようになる.

$$Q_{p,2} - Q_{p,1} \approx \Delta_x w \Delta_f \tag{8}$$

ここで、拡散による火炎先端への燃料輸送について考える.いま燃料の拡散速度を V_D とし、Fick の法則に従って 燃料がy方向の濃度勾配に比例して輸送されると仮定する.このとき式(7)の Δ_f は、拡散により輸送される燃料の 発熱量に比例すると考えられるため、

$$\Delta_f \propto (H / M_f) \rho_g Y_f V_f = (H / M_f) \rho_g D_f \frac{\partial Y_f}{\partial y}$$
(9)

となる.ただし, M_f は燃料の分子量, Y_f は燃料の質量分率, ρ_g は気相の密度である.また,式(4)と同様にy方向の濃 度勾配を以下のように近似する.

$$\frac{\partial Y_f}{\partial y} \approx \frac{Y_{f,0}}{\Delta'_y} \tag{10}$$

ここで, *Y*_{f0} は気相における燃料の初期質量分率である。 式 (9) (10) を用いて式 (8) を整理することにより,

$$\begin{aligned} Q_{p,2} - Q_{p,1} &\propto (H \mid M_f) \rho_g D_f Y_{f,0} w \Delta_x \mid \Delta'_y \\ &\approx (H \mid M_f) \rho_g D_f Y_{f,0} w \equiv Q_D \end{aligned} \tag{11}$$

すなわち,燃料を添加したことによる熱流入量の増加量 $(Q_{p,2} - Q_{p,1})$ は,燃料が持つ発熱量の一部が予熱領域に輸送 されることで生じる.ただし Δ_x/Δ'_y は未知の定数なので, 今回は燃料の種類によらず1とした.

式 (11) の妥当性を検討するため,各燃料における Q_D の 値を求め, $(Q_{p,2} - Q_{p,1})$ に対してプロットした (図 11).これに よると,いずれの燃料でも Q_D が大きいほど予熱領域に流 入する熱量の差 $(Q_{p,2} - Q_{p,1})$ が大きくなることがわかる.ま た,各燃料における結果を比較すると,それぞれの傾向は 定性的には一致するものの,すべて同じ線上にあるわけで はないことがわかった.

そこで、この理由について考えてみる. 一般に、拡散速 度が大きいものほど拡散の特性長さに相当する Δ'_y は大き くなるものと思われる. 今回は式 (11) を導出する過程で Δ'_y の燃料への依存性を無視している. このため図 11 にお いて、燃料による違いが若干出たものと思われる. 拡散の 特性長さの大小関係は、分子量が小さくより拡散しやすい 順に水素、メタン、プロパンになるものと思われる. この ことを考慮すると、水素の Q_D はより小さく、プロパンの Q_D はより大きくなり、それぞれのプロットが同じ線上に のる可能性がある. 以上の結果から、燃料を添加したこと 48

による燃え拡がり速度の増加は、拡散により火炎に供給さ れた燃料の発熱量で定量的に説明できることが示唆された.

5. 結言

本研究では,燃料に水素,メタン,プロパンを用い,燃料を対向する空気に添加することで部分予混合雰囲気中に おける可燃性固体の燃え拡がりについて検討した.その結 果,以下のことが明らかとなった.

- ①周囲に燃料を添加すると青炎の領域が拡大し、火炎も大きくなる.燃料を多く添加した場合は、青炎がかなり後流まで続き、輝炎を覆うようにして存在するが、添加した燃料が少ないときは青炎が火炎先端付近に限られた.また、拡散火炎と予混合火炎が同時に形成されるトリプル火炎のような構造は見られなかった。
- ②燃料を添加すると燃え拡がり速度は増加し、熱分解領域に相当する変色領域も拡大する。両者の変化の仕方はほぼ同じであり、燃え拡がり速度と熱分解領域の間には密接な関係があることがわかった。ただし、燃料によってこれらの値が異なっており、燃料濃度が同じ場合はメタンと水素がほぼ同程度であり、プロパンが最も大きくなった。ただし当量比で整理すると、燃料添加の影響は水素が一番大きく、メタンとプロパンは同程度であった。
- ③気相の温度測定を行った結果,燃料を添加することにより高温の領域が拡大した.また,火炎の形成位置も変色 領域開始位置に対してより上流側に移動した.
- ④予熱領域に流入する熱量を実験式により計算したところ、燃料を添加すると予熱領域への熱流入量は単調に増加した.また、試料の厚さや密度が異なっても添加した燃料濃度が同じであれば、予熱領域に流入する熱量は等しくなる。燃料を添加した場合としない場合の予熱領域への熱量の差について検討した結果、拡散により火炎先端に供給された燃料の発熱量で、各燃料の違いが定量的に説明できる可能性があることがわかった。

したがって,部分予混合雰囲気中における可燃性固体の 燃え拡がりでは,火炎先端へ輸送される燃料の拡散が重要 であり,燃料の持つ発熱量により予熱領域への熱流入量が 増加し,可燃性ガスの発生量が増えて燃え拡がり速度が増 加したものと思われる。

References

- Yamashita, H. Tsutsumitani, S., and Choi, N., *Trans. Japan* Society for Mechanical Engineers B65: 775-782 (1999) (in Japanese).
- Hirota, M. Matsuo, A., and Mizomoto, M., *Trans. Japan Society for Mechanical Engineers* B67: 2353-2360 (2001) (in Japanese).
- Lyle, K. H., Tseng, L. K., Gore, J. P., and Laurendeau, N. M., *Combust. Flame* 116: 627-639, (1999).

- Onuma, Y., Yamauchi, T., Mawatari, M., Morikawa, M., and Noda, S., *Trans. Japan Society for Mechanical Engineers* B66: 579-584 (2000) (in Japanese).
- Asaumi, Y., J. Combustion Society of Japan 44: 25-32 (2002) (in Japanese).
- Reveillon J. and Vervisch, L., Proceedings of the 18th Int. Colloquium on the Dyn. of Expl. and Reactive Systems, 2001-7, #115.
- Aoki, H., Suzuki, A., and Miura, T., J. Combustion Society of Japan 44: 33-40 (2002) (in Japanese).
- 8. de Ris, J. N., Proc. Combustion Inst. 12: 241-252, (1969).
- 9. Campbell, A. S., Combust. Sci. Tech. 3: 103-120 (1971).
- Fernandez-Pello, A. C. Ray, S. R. and Glassman, I, Proc. Combustion Inst. 18: 579-589 (1981).
- Hirano, T., Sato, K., and Tazawa, K., *Combust. Flame*, 26: 191-200, (1976).
- Fernandez-Pello, A. C. and Hirano T., *Combust. Sci. Tech.* 32: 1-31 (1983).
- 13. Di Blasi, C., Combust. Flame 97: 225-239 (1994).
- Suzuki, M., Dobashi, R., and Hirano, T., Proc. Combustion Inst. 25: 1439-1446 (1994).
- Yamamoto, K. Mori, K., and Onuma, Y., *Trans. Japan Society for Mechanical Engineers*, B68: 2437-2443 (2002) (in Japanese).
- Ronney, P. D., Greenberg, J. B., Zhang, Y. and Roegner, E. V., *Combust. Flame* 100:474-483 (1995).
- 17. Akita, K., Proc. Combustion Inst. 14: 1075-1083, (1973).
- Hirano, T., Suzuki, T., Mashiko, I., and Tanabe, N., Combust. Sci. Tech. 22: 83-91 (1980).
- Ito, A., Masuda, D., and Saito, K., *Combust. Flame* 83: 375-389 (1991).
- Konishi, T., Tashtoush, G., Ito, A., Narumi, A., and Saito, K., *Proc. Combustion Inst.* 28: 2819-2826 (2000).
- 21. Wichman, I. S., *Progress Energy Combust. Sci.*, 18: 553-593 (1992).
- 22. Yashima, M. and Hirano, T, Combust. Sci. Tech. 129: 371-391 (1997).
- Yashima, M. and Hirano, T., Trans. Japan Society for Mechanical Engineers, B63: 3396-3403 (1997) (in Japanese).
- Sato, K., Suzuki, K., Sakai, Y., and Sega, S., Fire Sci. and Tech. - Proc. of the Second Asia-Oceania Symposium, 1995, pp.161-171.
- Wichman, I. S. and Williams, F. A., Combust. Sci. Tech. 33: 207-214 (1983).
- 26. Delichatsios, M. A., Combust. Sci. Tech. 44: 257-267 (1986).