IIII 身近な宇宙、落下塔による微小重力実験 IIIII(原著論文)

# 雰囲気中の二酸化炭素が微小重力環境下の単一燃料液滴の 燃焼挙動に及ぼす影響

中谷 辰爾<sup>1</sup>·津江 光洋<sup>1</sup>·瀬川 大資<sup>2</sup>

## Effects of Ambient Carbon Dioxide on Burning Behaviors of Isolated Fuel Droplets under Microgravity

Shinji NAKAYA<sup>1</sup>, Mitsuhiro TSUE<sup>1</sup> and Daisuke SEGAWA<sup>2</sup>

#### Abstract

Combustion behaviors of isolated fuel droplets for ethanol, n-decane and 1-butanol were investigated in high concentrations of carbon dioxide under microgravity. Fuel droplets were anchored at the tip of a quartz fiber with the diameter of 50µm. The ambience consisted of oxygen, nitrogen and carbon dioxide. Oxygen concentration was fixed at 21 % in volume, and the concentration of carbon dioxide was varied from 0 % to 60 % in volume. Detailed measurements of the droplet surface area were conducted using a high speed video camera, and instantaneous burning rates were calculated from histories of the surface area. Droplet flames were also observed using a video camera. An estimation of the droplet diameter using an ellipsoidal approximation had large error especially at the initial stage. The behavior of the instantaneous burning rate, which was measured from the change in surface area, showed droplet combustion events as with the thermal expansion, ignition and following combustions. Instantaneous burning rates of n-decane and 1-butanol showed an increasing trend, while that for ethanol was almost constant during the droplet life time. The burning rates for n-decane and 1-butanol were influenced by the initial droplet diameter. A stepwise increase in the instantaneous burning rate was observed for large n-decane droplet in air, which occured around the soot shell collation. However, this behavior was not observed in high concentration of carbon dioxide even for large droplets. In high concentration of carbon dioxide, soot production was suppressed, and this suppression was enhanced for smaller droplets.

Keyword(s): Droplet combustion, Carbon dioxide, Microgravity, Alcohol

## 1. 緒言

単一液滴燃焼は,噴霧燃焼の最小構成要素あるいは二 相を伴う燃焼形態の単純な系として幅広く研究がなされ てきた.準定常理論に基づくd<sup>2</sup>則は液滴燃焼の基本的な 挙動をよく表しており<sup>1)·3)</sup>,幅広く研究に用いられており, 多くの基礎的知見が得られている.しかしながら,準定 常理論に基づく燃焼挙動を満足しない報告がされている. 実際の液滴燃焼では,化学反応は速度を持ち,ルイス数 は1ではなく,液滴の温度上昇<sup>4)</sup>,燃料蒸気の蓄積<sup>5)</sup>,輸 送係数の変化<sup>6)</sup>,水蒸気の液滴内への凝縮<sup>7)·9)</sup>,放射の効 果<sup>10),11)</sup>,すす<sup>12),13)</sup>の影響が考えられる.燃焼速度定数が 初期液滴径に大きく依存する結果が得られており,特に すすを多く生成する液滴火炎においてはその影響が顕著 である<sup>9),14),15)</sup>.また,研究毎に燃焼速度定数の大きなば らつきが見られる. すすの生成挙動は雰囲気成分にも大 きく影響を受ける. 二酸化炭素やヘリウムを多く含む雰 囲気中での液滴燃焼挙動<sup>16)-23)</sup>が調べられており,液滴の 燃焼挙動に大きな影響を及ぼす. このような雰囲気では 消炎さえも観察される<sup>18),19)</sup>. また,すすの生成は初期液 滴径が小さくなると軽減される<sup>15),22),24)-26)</sup>. これらの環境 下においては,様々なパラメータの影響を受けるため, 準定常理論に基づく解析は不適であると考えられる.

一方で、液滴燃焼に及ぼす諸因子の効果を明確にする ため、液滴の瞬時燃焼速度が実験により計測されている. 圧力および速度変動がある場において、液滴燃焼速度の 変動を調べ、蒸発の位相遅れやその液滴燃焼速度のヒス テリシスな挙動が示されている<sup>27),28)</sup>.また、単一液滴の 燃焼において、精密に液滴径の2乗を測定し、その経時 変化を最小二乗法により関数に回帰することで、関数の

Department of Aeronautics and Astronautics, The University of Tokyo, 7-3-1 Hongo, Bunkyo-ku, Tokyo 113-8656, Japan.

(E-mail: tsnakaya@mail.ecc.u-tokyo.ac.jp)

<sup>1</sup> 東京大学大学院工学系研究科航空宇宙工学専攻 〒113-8656 東京都文京区本郷 7-3-1

<sup>2</sup> 大阪府立大学大学院工学研究科機械工学分野 〒599-8531 大阪府堺市中区学園町 1-1

Department of Mechanical Engineering, Osaka Prefecture University, 1-1 Gakuen-cho, Naka-ku, Sakai-shi, Osaka 599-8531, Japan.



Fig. 1 Schematic of experimental setup

導関数から液滴の瞬時燃焼速度が求められている<sup>17)</sup>.また、微小重力あるいは通常重力環境において、対数関数による近似により液滴燃焼速度が求められている<sup>29)</sup>. d<sup>2</sup> 則から離れた解析が行われつつある.同時に数値解析により、遷移的な液滴燃焼速度の変化も求められている<sup>7),23),30)</sup>.

本研究は落下塔を利用した微小重力環境下において, 様々な性状を持つ燃料液滴に対し,大気圧環境下で瞬時 液滴燃焼速度の精密測定を実施する.水より沸点の低い エタノール,すす生成が少なく水より沸点の高い1ブタ ノール,一般的なアルカン燃料として n デカン単一燃料 液滴に対して実験を実施し,燃料性状の違いによる液滴 燃焼挙動の違いを明確にする.また,液滴燃焼に及ぼす 効果として,雰囲気に含まれる希釈成分に着目し,雰囲 気中の窒素を二酸化炭素に置き換える.酸素濃度を固定 することで,高濃度二酸化炭素雰囲気が液滴燃焼に及ぼ す効果について実験的に調べる.液滴燃焼に及ぼす諸因 子の効果を明確にすることを目的とする.

## 2. 実験方法

## 2.1 実験装置および条件

実験は微小重力環境下において実施された. 微小重力 環境は落下塔の上部からドラッグシールド内に設置され た実験装置を落下させることで実現した. 落下塔は大阪 府立大学の自由落下距離約 5m のもの,および東京大学 の約 10m のものを用いた. それぞれ約 1 秒および約 1.4 秒の微小重力環境が得られる. 実験装置の概略図を Fig. 1 に示す. 実験装置は概ね二部分からなる. 一つは混合気 タンクと真空ポンプからなる雰囲気生成系である. 実験 時に使用される雰囲気は混合気タンク内において,ガス ボンベから所定の量のガスを導入し, 撹拌することで生 成される. もう一つは落下装置系である. 落下装置系は ドラッグシールド内に設置される. 落下装置系は定容容 器,点火装置,無停電電源,高速度ビデオカメラ (Vision research, Phantom miro ex4, Photron, FASTCAM MH4-10K) およびビデオカメラ (SONY, DCR-PC300K), 圧力センサからなる. 定容容器内を真空ポンプにより真 空にした後,混合気タンクから混合気が導入される.そ の後,雰囲気生成系が分離される.定容容器内部には先 端にビーズを持つ懸垂線が懸架されている. 直径 50µm の懸垂線を使用した. ビーズサイズは約 90µm である. 注記が無い限り, すべての実験結果はこの懸垂線を用い ている. 懸垂線の先端に石英製の細管から燃料をシリン ジにより押し出し液滴を配置する. その後, 石英製の細 管は退避し、ロータリーソレノイドにより駆動される点 火用の直径 0.25mm の鉄クロム線のヒータが配置される. ヒータの抵抗は 0.7Ω である. 落下塔上部から落下装置系 が落下開始すると、 点火シグナルが点火制御系に送られ 実験および計測が開始する. 落下開始後, 鉄クロム線が 加熱され, 点火した後, 液滴近傍から退避する. この動 作すべては落下後約0.1秒で行われる.落下中の液滴の様 子は、LED 列を光源とする液滴の影写真を高速度カメラ で測定することで観察される. 高速度カメラの撮影速度 は 500fps である. また, 燃焼中の火炎の様子はビデオカ メラによって液滴火炎の直接像を計測することで観察さ れる. ビデオカメラの撮影速度は 60fps である.

実験は大気圧,室温環境下で実施される.雰囲気中の 酸素濃度は 21%で固定し,規定濃度の二酸化炭素,残り の成分は窒素である. 燃料は和光純薬工業製の特級エタ ノール,1ブタノールおよびnデカンを用いる.

#### 2.2 解析手法

液滴直径は高速度カメラで撮影された影写真から求め





(a) Original image.

(b) Image rotation.





(c) Focusing on priority area. (d) Image posterization.





(e) Image binarization.

(f) Labeling and removal.

Fig. 2 Image processing and measurement of surface area.

られる. 計測は Visual Basic により記述されたプログラ ムにより行われる. Figure 2 にその処理手順を示す. 高 速度カメラの画像が 1 フレームごとにビットマップ画像 に変換される. 懸垂線の傾きを画像を回転させることで 水平に対して垂直にする.メディアンフィルタによりノ イズを取り除き、画像の階調補正を行うことにより、液 滴界面を際立たせる.輝度をある閾値を用いて2値化し, 白黒画像に変換する.画像内に存在する影をグルーピン グし、液滴と懸垂線を含む物体以外を削除する.残った 影の幅を軸方向に上下から追跡し、液滴と懸垂線の界面 を同定し、懸垂線を画像から切り取る.得られた液滴像 の幅を縦方向ピクセルごとに求め、軸対称の回転体であ るとし、液滴表面積を求める.得られた液滴表面積を円 周率πで除すことによりd<sup>2</sup>を求める.得られたd<sup>2</sup>の時間変 化に対し、細かなノイズの影響を取り除くため、過去と 未来の 2 点を用いた移動平均を行う.得られたd<sup>2</sup>のデー タに対し、時間方向二次精度中心差分を行うことにより、 ある時刻におけるd<sup>2</sup>の一次導関数を求める.準定常理論 ではd<sup>2</sup>の変化は一次関数となり、導関数は定数となり、 いわゆる燃焼速度定数と呼ばれる.本研究では、d<sup>2</sup>の一 次導関数の値を瞬時液滴燃焼速度と定義する.

液滴火炎に関しては、ほぼ球形火炎が得られるため、 火炎の縦長をb、横長をaの回転楕円体と考えると、体積 の等しい球体の等価直径 $d_f = (a^2b)^{\frac{1}{3}}$ を火炎径とした.

# 3. 結果および考察

## 3.1 d<sup>2</sup>測定法の評価

最初に、大気圧、室温環境における直径 125µm 懸垂線 で懸架された n デカン液滴の燃焼に対して二種類の方法 で $d^2$ を求めた.本研究による表面積測定による $d^2$ 測定を 表面積法とし、液滴の縦長を $b_d$ 、横長を $a_d$ を測定し、火 炎測定の場合と同様に回転楕円体として $d^2 = (a_d^2 b_d)^{\frac{2}{3}}$ と



Fig. 3 Comparison of droplet diameter squared measured by ellipsoidal approximation method and surface area-measurement method.

して求めた場合の結果を楕円体近似法とする. Figure 3 にその二つの手法により求められたd<sup>2</sup>の時間履歴を示す. 楕円体近似法で求められたd<sup>2</sup>の初期値が大きく見積もら れていることがわかる.特に初期段階の挙動が大きく異 なることがわかる. 初期の熱膨張後に点火してd<sup>2</sup>が減少 し始めると、準定常理論の挙動に近い挙動を示している ことがわかる.一方で、表面積法により求めた結果では、 d<sup>2</sup>の変化が初期段階から大きく変化することがわかる. しかしながら、後半部においては二つの測定結果が概ね 良く一致していることがわかる.この挙動の原因を液滴 影画像を詳細に観察することで調べた. 原因は液滴の表 面張力の変化にあると考えられる. 点火直後においては 液滴の表面張力が強く, 懸垂線近傍の曲率が小さい. そ のため、液滴が上下において対称でない.時間が経過す るにつれて、液滴の温度が上昇し、表面張力が小さくな る. それにより懸垂線近傍における液滴界面の曲率が大 きくなり、回転楕円体に近づいていく.このため、回転 楕円体の近似が懸垂線により保持された液滴の径を求め る際に、特に初期段階において誤差を多く含むと考えら れる. 液滴の形状が回転楕円体であるならば、すべての 表面積法と回転楕円体法によるd<sup>2</sup>の測定値は一致する. 懸垂線によって懸架された液滴のd<sup>2</sup>の変化を求める際に は、表面積法による評価が妥当であると考える.

# 3.2 高濃度二酸化炭素を含む雰囲気中での火炎の 様子

本研究では、空気中の窒素を二酸化炭素で置き換えて 実験を行った. その時の火炎の様子を Fig. 4 に示す. n デカンの場合,液滴火炎のすす生成挙動は初期液滴直径 の影響を大きく受けるため、今回は初期液滴径doが 0.80mm (懸垂線径 125µm) の場合と、0.55mm (懸垂線 径 50µm)の場合の結果を示す.エタノールの場合は輝炎 が観察されなかったため、初期液滴径が 0.55mm の場合 の結果を示す.この時の初期液滴径の誤差は±0.005mm 以内である.同じ燃料および初期液滴直径の場合にはカ メラの露光時間,感度,絞り等の設定は一定である.nデ カンに着目すると,同じ初期直径の場合,二酸化炭素濃 度が増大するにつれて輝炎の輝度が弱くなっていること がわかる.二酸化炭素濃度が増加するにつれて温度伝導 率が低下し、液滴への熱輸送量が低下すると考えられる. 一方で、二酸化炭素は赤外活性な分子であり、高温場に おける熱放射が大きくなり火炎温度の低下に至ると考え られる 31). また, 燃焼生成物の二酸化炭素の拡散速度を 低下させると考えられる. 初期液滴径が 0.55mm の場合 と 0.80mm の場合を比較すると、0.55mm の場合には二 酸化炭素濃度が 30%の時にはわずかに輝炎が観察される が、0.80mm の時には 45%においても観察される. この 場合, 0.80mm のほうが感度が低く設定されているにも かかわらず、より高濃度の二酸化炭素濃度下で輝炎が確 認されている. 初期液滴径が大きいほうが液滴火炎中の



(e)  $CO_2 = 60\%$ 

Fig. 4 Flame images of ethanol and n-decane droplet flame in ambiences including high concentrations of carbon dioxide.

すすが多く生成されるのに加え、二酸化炭素濃度の増加 に伴うすす減少効果も小さいと考えられる.初期液滴径 が小さいと、燃料蒸気が火炎内に滞留する時間が減少す るため、すす生成が抑制される<sup>24)</sup>.二酸化炭素が燃焼に 及ぼす効果としては、対向流拡散火炎において、二酸化 炭素を含む気流中では、窒素酸化物とすすの生成が抑制 されている結果が得られている<sup>31)</sup>.水蒸気に対しても同 様の結果が得られている<sup>32)</sup>.また、メタン、水素/空気予 混合火炎において、雰囲気中の二酸化炭素が瞬時液滴燃 焼速度に及ぼす影響が調べられている<sup>33)</sup>.

## 3.3 d<sup>2</sup>の変化と瞬時液滴燃焼速度

微小重力環境下において, エタノール, n デカン, 1 ブ タノールの単一燃料液滴に対して高濃度二酸化炭素を含 む雰囲気中におけるd<sup>2</sup>の変化を調べた結果を Figs. 5, 6, 7 に示す. 0.1 秒付近でプロットがない部分はヒータが懸垂 線に映りこんだことにより, 液滴の外形を正確に測定で きなかったため排除した. すべての場合において, 二酸 化炭素濃度が 0%, 30%, 60%と増加するにつれてd<sup>2</sup>の減 少率が小さくなっていることがわかる.二酸化炭素濃度 の増加につれて全体的に瞬時液滴燃焼速度が減少してい ることがわかる.エタノールに着目すると, d<sup>2</sup>の変化は 一次関数的であり, 概ねd<sup>2</sup>則に従うと考えらえる.エタ ノール火炎の場合, Fig. 5に示すように, 輝炎が存在しな いことからすすなどの影響は無いと考えられる.一方で, nデカンの場合, Fig. 6に示されるように,二酸化炭素を 含まず初期液滴径が大きい場合d<sup>2</sup>の変化が一次関数的に



Fig. 5 History of droplet diameter squared for ethanol in carbon dioxide-rich ambience.



Fig. 6 History of droplet diameter squared for ndecane in carbon dioxide-rich ambience.



Fig. 7 History of droplet diameter squared for 1butanol in carbon dioxide-rich ambience.



Fig. 8 History of instantaneous burning rate for ethanol in carbon dioxide-rich ambience.



Fig. 9 History of instantaneous burning rate for ndecane in carbon dioxide-rich ambience.



Fig. 10 History of instantaneous burning rate for 1-butanol in carbon dioxide-rich ambience.

では無いことがわかる. d<sup>2</sup>の変化率が徐々に変化してい ることがわかる. 二酸化炭素濃度が増大すると, 変動が 小さくなる. しかしながらd<sup>2</sup>の変化は一次関数的ではな いと思われる. エタノールの場合には, 沸点が水より低 いため, 燃焼ガスから液滴への水の溶け込みの効果が考 えられる. その影響を避けるため, 沸点が 117.6℃の 1 ブ タノールに対しても実験を行った. Figure 7 に示される ように, 1 ブタノールの場合もエタノールと同様に, n デ カンにおいて 0.2~0.3 秒付近に観察されたd<sup>2</sup>の大きな変 化は観察されない. 比較的には準定常理論に近い挙動が 観察されているものの, わずかに直線からはずれている ように思われる.

これらの得られたd<sup>2</sup>のデータを使用して,瞬時液滴燃 焼速度を求めた.本研究では細かな振動は無視し,グロ ーバルな挙動に着目する.その結果を Figs. 8, 9, 10 に 示す. Figure 8 はエタノールの場合の結果である.図中 の空気条件における実線は Yozgatligil ら<sup>20)</sup>と原,熊谷<sup>34)</sup> により測定された燃焼速度定数を示す.エタノールの場 合,液滴燃焼速度が時間に対して概ね一定である.本研 究で測定された液滴燃焼速度は概ね上記の燃焼速度定数 の間に入っており,精度よく液滴燃焼速度を測定できて いる.初期液滴径が変化しても,概ね液滴燃焼速度は一 定である.d<sup>2</sup>則に概ね従っている.二酸化炭素濃度の増 大につれて,液滴燃焼速度の減少が観察される.

一方で, Fig. 9 で観察されるように, n デカンの場合に はすべての初期液滴径の場合において、液滴燃焼速度が あまり一致していないことがわかる. 図中の実線は Shaw と Dee<sup>18)</sup>らによって測定された燃焼速度定数である.こ の場合も、後期においては概ね同じレンジにあることが わかる. Shaw らの報告のよると, n デカンの場合, 液滴 燃焼速度が一定でなく幅広く変化していることが示され ている<sup>12)</sup>. 空気条件において, 初期液滴径が 0.78mm, 0.68mm および 0.59mm の場合, 点火後, 液滴燃焼速度 があまり大きくない期間があり、0.3 秒後くらいで液滴燃 焼速度のステップ状の増加が観察される.液滴径が小さ い場合、および二酸化炭素濃度が大きい場合にはこのよ うな挙動が観察されなかった.また、二酸化炭素濃度が 大きい場合,エタノールの場合とは異なり,初期液滴径 が異なると同時刻の液滴燃焼速度が異なる.初期液滴径 が小さいほど同時刻における液滴燃焼速度が大きいこと がわかる.また、全体的に液滴燃焼速度が時間が経過す るとともに増加している. 同様に n ヘプタンに対しても 計測を行ったが、同様の結果が得られている.過去の研 究において,燃焼速度定数の大きなばらつきが観察され る <sup>9),12),14),15),35)</sup>のは液滴径の影響や、時間の経過とともに 瞬時燃焼速度が増加するといった液滴燃焼速度が一定で ないことに起因すると考えられる.

**Figure 10**には1ブタノールの場合の液滴燃焼速度の変化を示す.この場合においては,nデカンの場合と同様, 初期液滴径が小さくなると同時刻の液滴燃焼速度が大き



Fig. 11 Relationship between burning rate, flame diameters, backlit image and droplet flames for n-decane in air. Initial droplet diameter is 0.57mm.

くなっており、時間の経過とともに液滴燃焼速度が増大 していることがわかる.しかしながら,ステップ状の液 滴燃焼速度の増加は観察されない.1ブタノールの場合, すべての条件において輝炎が観察されず、すすの生成は 無いと考えられる.同じくすすの生成の無いエタノール の場合には、d<sup>2</sup>則に従った挙動が観察されたものの、1ブ タノールでは観察されなかった. エタノールと 1 ブタノ ールの違いの一つとして、沸点の違いがあげられる. エ タノールは 78.37℃, 1 ブタノールは 117.6℃である.水 の沸点が 100℃であることから、エタノールの液滴温度 は水の沸点より低く,燃焼ガスから液滴への水蒸気拡散, 凝縮および溶け込みの効果が考えられる. そのため、従 来なら液滴径が小さくなるにつれて液滴燃焼速度が増加 すると考えられるが、水蒸気の溶け込みの効果により燃 料の蒸気圧が低下し,液滴燃焼速度があまり変化しない と考えられる.1ブタノールの場合には、液滴表面温度が 100℃を超えていると考えられ, n デカンのすす生成が無 い場合と同じ挙動を示していると考えられる.

全ての燃料において,液滴径が小さくなると火炎の放 射の影響が軽減されると思われる.そのため,時間の経 過とともに液滴燃焼速度が増加すると考えられる.また, 二酸化炭素濃度が増大するにつれて雰囲気の温度伝導率 が低下するのに加え,高温領域の二酸化炭素による放射 が増大し燃焼速度は低下する.そのため,火炎温度の低 下が考えられる.燃焼速度に及ぼす懸垂液滴の影響は, 本研究では 50µm といった非常に細い懸垂線を用いている ため,Farouk らの数値計算で示されるように<sup>23</sup>,その影 響は液滴径が非常に小さくなる燃焼末期以外は小さいと 考えられる.

n デカンの場合,空気条件において,初期液滴径が大き

その原因について考察するために、液滴径の変化、火炎 直径,液滴の影写真および火炎の様子を観察した.その 結果を Fig. 11 に示す. 図中の火炎直径はビデオカメラで 観察される青炎の直径と輝炎の直径を示している.液滴 の点火により液滴燃焼速度が上昇した後、(a)から(d)の期 間においてはあまり変化しない. (d)と(e)の間において液 滴燃焼速度のステップ状の増大が観察される. (a)から(d) の期間において,影写真中にすすの生成が観察されすす 殻が形成しているのがわかる.(e)の時点ですす殻が崩壊 しているのがわかる. すす殻の崩壊近傍で液滴燃焼速度 が増大しているのがわかる.その後、液滴径が小さくな っていくにつれてすす濃度は薄くなり、輝炎の輝度が小 さくなっていくことがわかる.液滴径が小さくなると燃 料成分の滞留時間の減少からすすの生成が抑制されてい ることがわかる. 放射の影響が小さくなることにより, 液滴燃焼速度は徐々に上昇すると考えられる. 二酸化炭 素濃度が 30%以上の場合,影写真中にすす殻は観察され なかった. 30%および 60%の場合には、初期液滴径が大 きくても、液滴燃焼速度のステップ状の変化が観察され なかったことから,この液滴燃焼速度の変化はすすに影 響されていると考えられる.

い場合ステップ状の液滴燃焼速度の増大が観察された.

#### 4. 結論

微小重力環境下において,空気および高濃度二酸化炭素を含む雰囲気中でのエタノール,1ブタノールおよび n デカン単一燃料液滴の燃焼挙動を実験的に調べた.エタ ノール液滴の場合,すべての条件において概ねd<sup>2</sup>則に基 づいた燃焼挙動が観察された.点火後,液滴燃焼速度は ほとんど変化せず、初期液滴径の影響もあまり観察され ない. 一方で, 1 ブタノールおよび n デカンにおいては, 初期液滴径が小さくなると、液滴燃焼速度が大きくなっ た. また, 液滴燃焼速度も燃焼期間にわたって一定では なく、徐々に上昇する.本研究の条件下では、1 ブタノー ルに対して輝炎が観察されなかったことから、すすの影 響が少ない火炎における基本的な挙動であると考えられ る. エタノールの場合, 沸点が水より低いことから水蒸 気の凝縮の影響が考えられる.二酸化炭素濃度がが増大 すると、n デカン燃料液滴火炎中のすす生成が抑制される. また、このすす抑制効果は、初期液滴径が小さくなると 大きくなる. 空気中においては、n デカンの初期液滴径が 大きい場合,すす設崩壊の近傍でステップ状に液滴燃焼 速度が増大する. 二酸化炭素濃度が 30%および 60%と高 い場合、すすの生成が観察されないが、このような場合 にはステップ状の液滴燃焼速度の増大は観察されず、す すの影響であると考えられる.また、初期液滴径が小さ く, すすの生成が少ない場合にもこのような挙動は観察 されなかった. すべての燃料において, 雰囲気中の二酸 化炭素濃度が増大すると、液滴燃焼速度は小さくなる.

#### 謝辞

本研究の一部は科学研究費補助金若手研究(B) 21760162 によってなされたものであり感謝の意を表しま す.また,実験実施に精力的にご助力頂いた大阪府立大 学の長島芳明君,古田智也君,東京大学大学院の藤島孝 太郎君に感謝の意を表します.

#### 参考文献

- 1) D.B. Spalding: Proc. Combust. Inst., **4** (1953) 847.
- 2) G.A. Godsave: Proc. Combust. Inst., 4 (1953) 818.
- S. Kumagai, T. Sakai and S. Okazima: Proc. Combust. Inst., 13 (1971) 779.
- 4) C.K.Law: Combust. Flame, 26 (1976) 219.
- 5) M. Matalon and C.K. Law: Combust. Flame, 59 (1985) 213.
- I.K. Puri and P.A. Libby: Combust. Sci. Technol., 76 (1991) 67.
- A.J. Marchese, F.L. Dryer, R.O. Colantonio and V. Nayagam: Proc. Combust. Inst., 26 (1996) 1209.
- 8) A. Lee and C.K. Law: Combust. Sci. Technol., 86 (1992) 253.
- A. Kazakov, J. Conley and F.L. Dryer: Combust. Flame, 134 (2003) 301.

- 10) M.Y. Choi, K. Lee: Proc. Combust. Inst., 26 (1996) 1243.
- K. Okai, M. Tsue, M.Kono, J. Sato, D.L. Dietrich and F.A. Williams: Combust. Flame, 133 (2003) 169.
- B.D. Shaw, F.L. Dryer, F.A. Williams and J.B. Haggard Jr.: Acta Astronaut., 17 (1988) 1195.
- 13) M.Y. Choi, F.L. Dryer and J.B. Haggard Jr.: Proc. Combust. Inst., 23 (1990) 1597.
- 14) G.S. Jackson and C.T. Avedisian: Proc. R. Soc. Lond., A 446 (1994) 255.
- S.L. Manzello, M.Y. Choi, A. Kazakov, F.L. Dryer, R. Dobashi and T. Hirano: Proc. Combust. Inst., 28 (2000) 1079.
- 16) T. Kadota, H. Hiroyasu and A. Farazandehmehr: Combust. Flame, **29** (1977) 67.
- 17) J.H. Bae and C.T. Avedisian: Combust. Flame, 32 (2009) 2231.
- B.D. Shaw and V. Dee: Microgravity Sci. Technol., 16 (2005) 26.
- J.B Wei and B.D. Shaw: Combust. Sci. Technol., 181 (2009) 1480.
- 20) A. Yozgatligil, S.H. Park, M.Y. Choi, A. Kazakov and F.L. Dryer: Proc. Combust. Inst., **31** (2007) 2165.
- J. Dzik, V. Nayagam and F.A. Williams: Int. Comm. Heat Mass Transfer, 37 (2010) 221.
- 22) S. Nakaya, D. Segawa, T. Kadota, Y. Nagashima and T. Furuta: Proc. Combust. Inst., **33** (2011) 2031.
- 23) T. Farouk and F.L. Dryer: Combust. Flame, 159 (2012) 200.
- 24) G.S. Jackson and C.T. Avedisian: Proc. R. Soc. Lond., A 446 (1994) 255.
- 25) K. Lee, S.L. Manzello and M.Y. Choi: Combust. Sci. Technol., **132** (1998) 139.
- 26) M.Y. Choi and K. Lee: Proc. Combust. Inst., 26 (1996) 1243.
- M. Jang, S. Sakurai, Y. Ogami and H. Kobayashi: Combust. Flame, **156** (2009) 99.
- 28) G.C. Hsiao, H. Meng and V. Yang: Proc. Combust. Inst., 33 (2011) 1997.
- 29) C.T. Avedisian and B.J. Callahan: Proc. Combust. Inst., 28 (2000) 991.
- 30) T.I. Farouk, Y.C. Liu, A.J. Savas, C.T. Avedisian and F.L. Dryer: Proc. Combust. Inst., 34 (2013) 1609.
- F. Liu, H. Guo, G.J. Smallwood and O.L. Gulder: Combust. Flame, 125 (2001) 778.
- 32) F. Liu, H. Guo, G.J. Smallwood: Combust. Flame, 133 (2003) 495.
- 33) D. Zhao, H. Yamashita, K. Kitagawa, N. Arai and T. Furuhata: Combust. Flame, 130 (2002) 352.
- 34) H. Hara and S. Kumagai: Proc. Combust. Inst., 23 (1990) 1605.
- 35) H. Wise, J. Lorell and B.J. Wood: Proc. Combust. Inst., 5 (1955) 132.

(2014年7月30日受理, 2014年10月1日採録)