旋回流動場におけるフランジ付き電極周りの流動解析

日大生産工(院) 〇岡本 健一 日大生産工(院) 遠藤 恵太 日大生産工 山崎 博司 日大生産工 野村 浩司 日大生産工 氏家 康成

1. 緒言

燃料消費率や有害排出物の低減化などを目 的として採用されている希薄燃焼技術では,ス ワール,タンブル流などに伴う強い乱れを利用 した火炎伝播速度の促進がはかられている.し かし強い乱れにより火炎核の熱損失が増大す ることから,点火は静止場よりも困難であり失 火に至ることがある.点火エネルギーの増大に より失火を回避することが考えられるが,点火 系の早期劣化や電磁波障害等の影響が懸念さ れる.以上のことから点火エネルギーを低減さ せ,なおかつ確実に点火させることは,希薄燃 焼機関にとって重要な課題の一つである.

著者らの一部は,既報⁽¹⁾⁽²⁾において定容燃焼 容器内の静止混合気場および主流のない乱れ 場において,火花電極先端にフランジを設置し て点火実験を行い,火花放電時に発生する衝撃 波のエネルギーをフランジによって反射,回収 することが,点火エネルギーの低減に有効であ ることを明らかにした.本研究は,その一環で あり旋回流動場に配置したフランジ付き電極 の点火機構解明を目的としたものである.ここ ではその第一段階として密閉燃焼容器内に生 成された旋回流動場内にフランジ付き電極を 配置し,その周りの流れ場を位相ドップラー流 速計および数値解析により検討した.

2. 実験方法および数値解析手法

本実験で使用した燃焼容器を 図1 に示す. 燃焼容器はステンレス鋼 (SUS303) 製で,外径 150mm,燃焼室直径 60mm,燃焼室幅 25mm の円筒形である.燃焼容器側面には流速 測定用の石英ガラス (厚さ 15mm) 製観察窓が 取り付けられ,燃焼容器側面には旋回流を生成 するためのノズルが燃焼室円周面に沿うよう に取り付けられている.図2 にフランジ付き 電極の概略を示す.電極支持部には直径 10mm のガイシを用いており,フランジは黄銅製で直 径 9mm,厚さ 1.6mm の円板型である.フラ ンジ間隔は 4mm であり,電極間隙は 1mm で ある. 実験装置の概略を 図3 に示す.実験装置は, エアコンプレッサ,ソレノイドバルブ,エアレ ギュレータ,エアシリンダ,流量調整弁,パル スジェネレータ,ノズル,燃焼容器からなる旋 回流生成系,および位相ドップラー流速計 (PDA),パーソナルコンピュータからなる計 測装置系の2系統で構成される.旋回流はエ







Flow analysis around flanged electrode in swirling flow field Kenichi OKAMOTO, Keita ENDO, Hiroshi YAMASAKI, Hiroshi NOMURA, Yasushige UJIIE, アシリンダの圧縮行程を利用して生成した.エ アシリンダにより押し出された空気は,流速調 整用の微量流量調整弁を通り,ノズルから噴射 される.電極の取り付け位置は,燃焼容器内旋 回角 θ_s (円筒形燃焼容器中心より垂直上向きを 0°) = 90°であり,燃焼室中心から 20mm の 位置にフランジ付き電極間隙の中心を設置し た.燃焼室に電極を設置しない状態で,燃焼容 器内を複数の測定点で計測を行い,旋回流動場 を検証した.次にフランジ付き電極を取り付け た場合についての計測を行った.測定位置は電 極間隙中心の1 点とその点を対称点とする半 径軸方向の4 点である.エアシリンダへの供 給空気圧および流量調整弁開度は それぞれ 0.54MPa, 0.5% として実験を行った.

数値解析には, CHAM 社の PHOENICS Ver3.5.1 を使用した.解析領域を 図4 に示す. 計算格子は三次元直交格子であり,乱流モデル には単純 k-e モデルを使用した. 差分法は二 次精度風上差分法を用いて, 壁関数には乱流流 れで使用される対数則を使用した.格子数は, X, Y, Z 方向に 30, 13, 30 であり, 特にフラ ンジ周りについては 格子数を3 倍とした. 燃 焼容器内旋回流動場は解析領域内のノズル中 心軸延長線上に、速度場を与える Fan 関数を 配置して, 旋回定常流動場を形成させた. この 旋回流動場内に,実験と同寸法,同配置でフラ ンジ付き電極を設置し,フランジ間領域の流れ を検証するとともに, 旋回流に対する対向角 θ。 (垂直上向きを 0°とし時計回りを正)を変化 させて電極間隙での平均速度および乱れ強さ を調べた.

3. 結果および考察

燃焼容器内に生成された旋回流動場の検証 を行うため、フランジを設置しない場合につい て検討を行った. 図 5, 図 6 に $\theta_s=90^\circ$ におけ る半径 r=5, 10, 15, 20, 25mm の位置での平 均流速および乱れ強さ示す. ここでは旋回流動 場での火花点火実験での点火時期と同時刻に おける結果である. 横軸は半径位置 r, 縦軸は 平均流速 $\overline{\mathbf{u}}$ と乱れ強さ \mathbf{u}' であり、旋回流の 周方向速度成分および半径方向速度成分の 2 成分から算出された値である. 図には、同条件 下において数値解析によって求められた, 平均 流速および乱れ強さが示されている. 図から, 燃焼室中心(r=0)において流速は小さく,容 器壁面に向かうに従い, 流速は漸増した後, フ ランジ設置付近でノズルからの噴流の直接的 影響により急増する.乱れ強さも噴流による影 響を直接受ける容器壁面付近で,燃焼室中心に 比べ乱れ強さは若干高くなっていることがわ かる.その一方で,噴流の影響を直接受けてい ない領域(r=0~15)では変化は小さい.数値解 析による速度分布,乱れ強さ分布ともに実験結 果とほぼ一致しており,本研究で用いた計算手 法,条件により,実験で得られる旋回流動場が 数値的に実現されていることが確認できる.



Fig.4 Schematic of Numerical Domain



Fig.5 Velocity profile of swirling flow in the chamber



Fig.6 Turbulent intensity profile of swirling flow in the chamber

フランジを設置した場合の流れ場を検証す ることを目的として、フランジ対向角 θ。=90° にフランジを設置して,フランジ対称軸上につ いて PDA 測定を行い,数値解析との比較を行 った. 図7 および 図8に結果を示す. 横軸は θ = 90° での半径位置 r であり, 図 7 および 図 8 の縦軸はそれぞれ平均流速 u, 乱れ強さ u' である. 図では, 電極位置 r=20mm を中心 として、半径方向に±6mm の領域が示されて いる.また図中の破線はフランジを取り付けて いない場合の計算結果である. 図7の結果よ り、フランジを設置した場合、フランジ間領域 の流速はフランジを取り付けていない状態に 比べ小さくなり、流れが抑制されていることが わかる. 電極中心位置では, 電極がない場合に 比べ約 1/2 の流速となっている. また平均流 速 u の測定結果と数値結果はフランジ無しの 場合と同様に比較的よく一致したものとなっ ている.一方,図8に示された乱れ強さについ てはフランジ付き電極の設置による大きな変 化は認められず,流れの抑制効果が乱れの抑制 効果を直接的に引き起こしていないことが確 認できる.なお、ここでのフランジの効果は相 対的に小さいものの,フランジ無しの場合に比 べ,実験結果では大きくなる傾向を示している のに対して,数値解析では小さくなる傾向が見 受けられる. これらについては、使用した乱流 モデルの適用性も含め、今後詳細に検討する必 要があるものと考えられる.

図 9 および 図 10 に、フランジ対向角 θ_c=90°における燃焼容器中心断面上の,フラ ンジ周りの速度ベクトル分布および乱流エネ ルギー分布を示す. 図 9 では、旋回流は上流 側フランジ上部に衝突し,容器中心に向かう流 れと容器壁面に沿う流れに分流されており、フ ランジ間領域で分流した流れを巻き込んで容 器中心に向かう流れを作り出している.これに より, 電極間隙部は噴流の直接的影響を受けて おらず,その結果として,フランジ間領域の流 れが抑制されていることがわかる.図10から, 噴流主流と直接接触し,分流,剥離を引き起こ すフランジ外側部に乱流エネルギーの高い領 域が存在していることが確認できる.またフラ ンジ間領域は、フランジ外側に比べ、乱流エネ ルギーの値は小さくかつ図 9 で確認できる上 側フランジ下部の剥離渦による乱れエネルギ ー生成も大きなものではなく,むしろ上流側フ ランジにより分流された噴流主流が下部フラ ンジに衝突することによって,エネルギー分布 が形成されていることが確認できる.



Fig.8 Turbulent intensity profile on symmetric axis of flanged electrode



Fig.9 Vector map around flanged electrode (on x-z plan, $\theta_s=90^\circ$, $\theta_c=90^\circ$)



Fig.10 k-contour around flanged electrode (on x-z plan, $\theta_s=90^\circ$, $\theta_c=90^\circ$)

図 11 に電極間隙中心における平均流速 ū お よび乱れ強さ u' に対するフランジ対向角の影 響を,数値解析によって検討した結果を示す. 図において両縦軸はそれぞれ平均流速 u と, 乱 れ強さ u' であり、横軸はフランジ対向角であ る. 図より対向角 θ = -75°において流速,乱 れとも最も低い値を示し、θ_c=45°において最 も高い値を示す.図12に、旋回流へのフラン ジ対向角 θ_=-75°の場合の燃焼容器中心断面 上におけるフランジ周りの速度ベクトル分布 を示す.図から旋回流は上流側のフランジにあ たり容器中心に向かう流れと容器壁面に沿う 流れに分流されている. 図9におけるフランジ 対向角 0=90°の結果との比較から、フランジ 対向角 θ_c=-75°においては、フランジ間の流 れは内側の弱い流れを巻き込み容器壁面に向 かう流れが形成されており, 噴流主流の運動量 の影響を直接的には受けていないことがわか る. また, フランジ間領域の主流は半径正方向 に向かっており、 $\theta_c=90^\circ$ の場合とは逆向きで あることがわかる. すなわち, 対向角の変化に よりフランジ間の流れ方向の制御が可能であ ることがわかる. 図 13 に θ =45° とした場合 の燃焼容器中心断面上におけるフランジ周り の速度ベクトル分布を示す.図から旋回流は上 流側フランジに衝突し, その後, 容器中心に向 かう流れと容器壁面に沿う流れに分流されて いる. 下流側フランジにおいても同様の分流が 見られ、フランジ間には下流側フランジの上流 側に分流された流れが容器中心方向に向く強 い流れを作り出している.またフランジ対向角 θ_=45°という角度は最も下流側フランジに噴 流の直接的影響を受ける角度である. そのため 乱れが最も高い値となっている.このことから 旋回流に対するフランジ対向角はフランジ間 領域の流れ現象に大きく影響することがわか る.

4. 結言

旋回流動場におけるフランジ付き電極周り の流動特性を PDA 測定および数値解析を用 いて検討した結果,以下の結論を得た. (1) フランジ付き電極の旋回流に対する流速 抑制効果を確認した.またフランジ間領域の流

れ場は、フランジ対向角に大きく影響される. (2) 電極間隙部における平均流速,乱れ強さは, フランジ対向角 -75°の場合に小さく,45°に おいて極大値を示す.

5. 参考文献

1)氏家,野村,江間,鳥居,フランジ付き点 火プラグの基本特性と天然ガスエンジンへの 応用,機論(B編)70巻 694 号 No.03-0280, pp218-223 (2004)

 三森,平沼,青木,野村,氏家,河野,強 乱れ場におけるフランジ付き電極の点火特性, 機講論Ⅲ No.96-1, pp.559-560 (1996)



Fig.11 Effect of cross flange angles on velocity and turbulent intensity at the clearance center



Fig.12 Vector map around flanged electrode (on x-z plan, $\theta_s=90^\circ$, $\theta_c=-75^\circ$)



Fig.13 Vector map around flanged electrode (on x-z plan, $\theta_s=90^\circ$, $\theta_c=45^\circ$)