仮定確率密度関数法における機械学習を用いた 平均反応速度高速計算手法の確立

High-speed computing of mean reaction rate obtained from assumed probability

density function method using machine learning

研究代表者 徳島大学大学院社会産業理工学研究部(理工学域) 准教授 名田譲

In the present study, we clarified the effects of training data used during machine learning combined with Deep Neural Network (DNN) for predicting mean reaction rates, and investigated the conservation of atom mass among reactions predicted from the DNN. The use of training data obtained from opposed diffusion flames and perfect stirred reactors resulted in the over-prediction of reaction rate. In contrast, the linearization proposed in the present study allowed the high-accurate prediction of reaction rate. A DNN combined with data preprocessing based on sub-DNN and additional features was capable of predicting the production rate of species participating in multi-step kinetics mechanism. In addition, the DNN was able to suppress the error of the budget of atom mass within 3%.

要旨

本研究では、反応速度計算に用いるディープニュ ーラルネットワーク(DNN)の機械学習に用いる教師 データの影響と、DNNから得られる反応速度の原子 質量保存について検討した.対向流拡散火炎や PSR の結果を教師データとして用いた場合では、反応速 度の予測精度が悪化するため、シミュレーションが 発散する、もしくは温度を過大評価する.本研究で 提案する線形化法の前処理を用いた場合、高い精度 で反応速度を予測できる.また、多段反応を考慮し たDNNでは、サブDNNの使用と特徴量の追加により、 反応速度を高い精度で予測できる.この際、原子の 質量保存の誤差を 3%以内に抑えることができる.

1. まえがき

近年の環境問題から,既燃ガスによる希釈効果 を利用した燃焼技術⁽¹⁾が用いられている.これらの 技術では,燃料および燃焼用空気を希釈することで, 反応物の濃度を下げ,燃焼温度を低下させる.これ により,窒素酸化物の排出量を抑制する.

仮定確率密度関数法(仮定 PDF 法)⁽²⁾は反応速度 を直接計算するため,希釈効果による反応物濃度の 低下を考慮できる手法である.しかし,仮定 PDF 法 では,平均反応速度の計算で確率密度関数(PDF)を 多重積分するため,計算負荷は高くなる.そこで本 研究では,計算負荷低減のために,積分により得ら れる平均反応速度を学習したディープニューラルネ ットワーク (DNN) を用いる.これにより,平均反応 速度の計算負荷を大幅に短縮でき,実用燃焼器のシ ミュレーションに仮定 PDF 法が適用可能となる.

仮定 PDF 法に機械学習を適用する際に,解決する べき問題が二つ生じる.一つは,教師データの作成 である.シミュレーションの前に教師データを基に 学習させる必要があるため,シミュレーションの解 に適した教師データを用意する必要がある.二つ目 として,学習により予測した化学種反応速度は,原 子質量の保存を厳密に満足しない点である.質量保 存に関する誤差の蓄積は化学種濃度と温度の予測精 度を悪化させるだけでなく,計算自体を破綻させる 可能性がある.

本研究では、これら二つの点を中心に仮定 PDF 法 の計算負荷低減のための機械学習法を検討した.ま ず,教師データの作成方法に関しては、水素と空気 の一段総括反応を用いて、シミュレーション結果、 対向流拡散火炎、Perfect Stirred Reactor (PSR) の三種類の教師データを作成し、教師データとシミ ュレーション結果の関係を調べた.また、原子の質 量保存に関しては、メタンと空気の4段総括反応を 用いたシミュレーション結果を教師データとして、 検討を行った.

シミュレーション結果に対する教師データの 影響

2.1 計算対象バーナーと計算方法

Yuzuru Nada

本研究では、水素と窒素の混合気を燃料とする同 軸噴流型乱流拡散火炎である H3 flame⁽³⁾を対象にシ ミュレーションを行った.支配方程式はレイノルズ 平均された、運動量、化学種質量分率およびエンタ ルピーの保存式 (RANS) であり、それぞれ低マッハ 数近似と境界層近似が施されている.これらの保存 式は以下の一般形で表される.

$$\frac{\partial \bar{\rho} \tilde{u} \varphi}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} r \left(\bar{\rho} \tilde{v} \varphi - \Gamma_{\varphi} \frac{\partial \varphi}{\partial r} \right) = S_{\varphi} \qquad (1)$$

ここで、 $x \ge r$ は流れ方向座標と半径方向座標を, ρ は密度、 $u \ge v$ は流れ方向と半径方向の流速であり、 $- \ge^{-}$ はレイノルズ平均とファブレ平均を表してい る. φ は保存量を表しており、

$$\varphi = \left[\bar{\rho}, \tilde{u}, \tilde{Y}, \tilde{h}, \sigma_Y, \sigma_h, k, \varepsilon\right]^T \tag{2}$$

となる. ここで、 $Y \ge h$ は化学種質量分率と sensible エンタルピーであり、 σ_Y は化学種質量分率の変動の 和、 σ_h はエンタルピーの変動を表している. また、 本研究では乱流モデルとして標準 k- ϵ モデルを用い ており、式(2)の k と ϵ は乱流エネルギーとその散逸 率である. また、 Γ_{φ} はそれぞれの保存式の拡散係数 であり、

$$\Gamma_{\varphi} = \begin{bmatrix} 0 \\ \mu + \mu_t \\ \bar{\rho}(D + D_t) \\ \bar{\rho}(\alpha + \alpha_t) \\ \bar{\rho}(D + D_t) \\ \bar{\rho}(\alpha + \alpha_t) \\ \mu + \mu_t / \sigma_k \\ \mu + \mu_t / \sigma_k \end{bmatrix}$$
(3)

となる.ここで、 $\mu \ge \mu_t$ は粘性係数および渦粘性係数, $D \ge D_t$ は拡散係数および乱流拡散係数, $\alpha \ge \alpha_t$ は熱拡 散係数および乱流熱拡散係数である.また、 S_{φ} は以 下の式(4)で表される生成項である.ここで、 $h_{form,\alpha}$ は化学種 α の標準生成エンタルピーを、 $\overline{S_{\alpha}}$ は平均反 応速度である.

$$S_{\varphi} = \begin{bmatrix} 0 \\ -\bar{\rho}g \\ \overline{S_{\alpha}} \\ -\sum_{\alpha=1}^{Ns} h_{form,\alpha}\overline{S_{\alpha}} \\ 2\bar{\rho}D_t \left(\frac{\partial \widetilde{Y_{\alpha}}}{\partial r}\frac{\partial \widetilde{Y_{\alpha}}}{\partial r}\right) - \bar{\rho}\widetilde{\chi} \\ 2\bar{\rho}a_t \left(\frac{\partial \tilde{h}}{\partial r}\frac{\partial \tilde{h}}{\partial r}\right) - \bar{\rho}\widetilde{\chi} \\ \mu_t \left(\frac{\partial u}{\partial r}\right) \left(\frac{\partial u}{\partial r}\right) - \bar{\rho}\widetilde{\varepsilon} \\ \left(C_{\varepsilon_1}\mu_t \left(\frac{\partial u_z}{\partial r}\right) \left(\frac{\partial u_z}{\partial r}\right) - C_{\varepsilon_2}\bar{\rho}\widetilde{\varepsilon}\right) \frac{\widetilde{\varepsilon}}{\widetilde{k}} \end{bmatrix}$$
(4)

また、エンタルピーの変動 σ_h から、以下の近似式に より温度の変動 σ_r が計算される.

$$\sigma_T = \sigma_h / C_p^{2} \tag{5}$$

ここで、 C_p は定圧比熱である. その他のパラメータ については文献⁽⁴⁾を参考にされたい.

仮定 PDF 法では、乱流運動による化学種濃度およ び温度の変動をベータ関数で仮定した PDF で表す. 平均反応速度 S_{α} は、ベータ関数で重みづけされた反 応速度を積分することで計算される.

$$\overline{S_{\alpha}} = \nu_{\alpha} M_{\alpha} w \tag{6}$$

w

$$= \int_{0}^{1} \int_{T_{min}}^{T_{max}} S_{\alpha}(\hat{T}, \hat{Y}) P_{T}(\hat{T}) P_{Y}(\hat{Y}) d\hat{T} d\hat{Y}$$
⁽⁷⁾

ここで、 v_{α} は反応次数、 M_{α} は分子量、wは反応式の 反応速度(mol/m³/s)である.また、 $P_Y \ge P_T$ は、それ ぞれ化学種と温度の PDF を、上付きの[^] は確率変数 を示す. PDF はベータ関数で仮定され、 P_Y は多変数 ベータ関数である.それぞれのベータ関数の形状は、 平均値 (\tilde{Y} または \tilde{T}) と変動 (σ_Y または σ_T) により決 定される.

用いた反応機構は.以下の一段総括反応⁽⁵⁾である.

$$1.5H_2 + 0.75O_2 \rightarrow 1.5H_2O$$
 (R1)

総括反応の反応速度はアレニウス式により記述され、

CGI 単位系において, 頻度係数は 2.09×10¹¹, 活性化 エネルギーは 4.9 kcal/mol である.

計算対象は同軸乱流噴流火炎である H3flame⁽³⁾とした.燃料は水素と窒素の混合気であり,水素の濃度は50 vol.%である.図1に計算対象の模式図を示す.計算領域は軸対象二次元領域であり,図中,下部から燃料,パイロットガス、空気が流入する.パイロットガスは2100 Kの既燃ガスであり,着火のために与えた.燃料と空気の温度は298 Kとしている.燃料の流入速度分布は対数則に従い,最高速度は42.9 m/s である.パイロットガスと空気の速度は一定であり,それぞれ0.3 m/s と0.2 m/s である.



図1 計算領域模式図

計算は古典的な手法であるマーチングステップ法 ⁽⁶⁾により行われた.離散化には対流拡散公式⁽⁷⁾を用 いている.中心軸と側面の境界条件として,勾配一 定の条件を課した.

2.2 機械学習

本研究では、式(7)の積分計算を事前に行い、その 結果を DNN に学習させた. 図2 にネットワークの構 造図を示す.ネットワークの隠れ層は8 層であり、 各層のノード数はそれぞれ10,20,20,40,40,20, 20,6とした.活性化関数には ReLU 関数を用いてい る.入力である特徴量は前処理済みの密度 ρ^* ,化学 種の平均質量分率 Y^* ,化学種変動の和 σ_Y^* ,平均温度 T^* ,および温度の変動 σ_T^* とした.前処理方法につ いては後述する.出力は反応式の反応速度 w^* である. また,DNNの学習にはKeras[®]と Tensorflow[®]を用い た.



本研究では、教師データとして3種類用いた. 一つは、一段総括反応を用いて式(7)の積分計算を直接 行いながら RANS シミュレーションを行い、その結果 を教師データとした.

二つ目は、水素・空気対向流拡散火炎である.計 算には Cantera⁽¹⁰⁾を用い、用いた燃料と酸化剤は H3f1ame と同じ成分と温度を与えた.対向ノズルの 間隔と流速差から定義されるひずみ速度を 10/s か ら 3000/s まで変化させ、49 通りの計算を行った. さらに、温度と化学種の変動をそれぞれ、1.0×10⁻⁴ から 2.5×10⁶まで変化させ、合計で 165888 の教師 データを得た.

三つ目は, PSR⁽¹⁰⁾である. 燃料と酸化剤は同じもの とし, 当量比を 0.6 から 2.0, 滞留時間を 0.1 から 8.6×10⁻⁵までに設定し, 754 通りの計算を行った. 考慮した温度と化学種の変動の範囲は対向流拡散火 炎の場合と同じとし, 合計 152000 の教師データを用 意した.

研究では、前処理方法として、以下の二つを用いた。一つは、標準化と正規化に基づく手法であり、 ρ , Y, T, σ_Y , σ_h に関しては、

$$\varphi^* = \frac{\varphi - \varphi_{mean}}{\varphi_{std}} \tag{8}$$

とし,反応式の反応速度は

$$w^* = \frac{\ln(w+1) - \ln(w+1)_{min}}{\ln(w+1)_{max} - \ln(w+1)_{min}}$$
(9)

とする. ここで, 下付きの mean と std は教師データ の平均値と分散値, max と min は最大値と最小値で ある.

二つ目の手法として,対数値に基づく前処理方法 を提案する.詳細は文献⁽¹¹⁾を参照されたい.この前 処理法を用いることで,反応速度のアレニウスの式 を線形化できる.以下,式(8)と式(9)による前処理 を標準化法,対数値に基づく前処理方法を線形化法 と呼ぶ.

2.3 計算結果

図3はPSRの教師データと標準化法を用いた場合 の学習結果を示している.横軸は学習済みDNNによ る予測結果を,縦軸は教師データを示している.両 者の間には明確な相関が存在しており,相関係数は 0.9997である.その他の教師データと線形化法を用 いた場合においても,同様の結果が得られている.



図3 DNN による予測結果

図4は標準化法により学習させたDNNを用いた場合のシミュレーション結果を示している.図に示した例は燃料ノズル軸上の温度分布 (r=0) であり, プロットは実験結果を,図中の線がシミュレーション結果を示している.また,Integration はシミュ レーション中に式(7)を直接積分した結果を, DNN(RANS)は直接積分した結果を学習させたDNNの 結果, DNN (ODF) は対向流拡散火炎を教師データとし た結果, DNN (PSR) は PSR を教師データとした結果を 示している.

DNN (RANS) の 結 果 は 直 接 積 分 し た 結 果 (Integration) と一致しており,一つの曲線に見え る. これは、本研究で用いた DNN が適切な教師デー タを与えれば、正確に反応速度を予測できることを 示している.一方で、対向流拡散火炎を用いた場合 の温度 (ODF) はx/D=20程度で 2000 K を超え、そ の後発散した.また、PSR を用いた結果においてもx/D=15 付近から温度を過大に予測し始める.



図4 標準化を用いた場合の軸上の温度分布

図5はx/D=15における半径方向H₀0生成速度分 布を示している.教師データはPSRの結果である.r /D<1の領域でDNNは反応速度を過大に評価してい ることがわかる.同様の傾向が対向流拡散火炎を用 いた場合においても観察された.これらのことから, 標準化に基づくDNNは反応速度の低い場合の値を過 大に評価すると言える.この過大評価が図4に示す 温度の過大評価や発散の原因となる.



図5標準化を用いた場合のH2O生成速度の半径方向分布

図6は線形化法を用いた場合の軸方向温度分布を示している。線形化法と対向流拡散火炎の結果を組み合わせた場合,温度分布は積分計算をした結果とよく一致し,1本の曲線に見える。PSRを用いた場合,温度分布はほぼ一致するが,x/D=35付近で若干の温度の過小評価が見られる。



図6線形化を用いた場合の軸上の温度分布

図7はx/D=15におけるH₀生成速度の半径方向 分布を示している.直接積分した場合と比べて、ピ ーク値はわずかに過小評価し、分布は中心軸方向に ずれている.さらに、r/D=5付近において、過大評 価が見られる.しかし、図5に示した標準化を用い た場合と異なり、r/D<1の領域における反応速度の 過大評価は現れない.これらの結果から、線形化に 基づく前処理方法は、教師データの影響を最小限に 抑える役割を果たすことがわかる.なお、DNNを用 いた場合の計算時間は、積分計算を用いた場合と比 べて1/5に短縮できた.以上の結果から、線形化に 基づく前処理方法は計算精度を維持しながら、計算 時間を短縮できる手法であると言える.



図7線形化を用いた場合のH2O生成速度の半径方向分布

3. 化学種の原子質量保存に関する検討

3.1 対象バーナーと計算方法

化学種の原子質量保存に関する検討を行うにあた り、JHC バーナーを対象に予定していた.しかし、 変動の影響が小さいため、Sandia Flame D⁽¹²⁾に変更 した.ただし、このバーナーでは、メタンと空気の 予混合気を燃料としているため、仮定 PDF 法を用い たシミュレーションでは非現実的な過濃予混合火炎 が形成される.このため、温度を過大に評価する傾 向にある.本研究では、直接式(7)を積分する方法と DNN による方法の比較に集中し、実験結果との比較 は行わない.

Sandia Flame D のシミュレーションでは,式(1) から式(7)に示す保存式および平均反応速度を用い る.反応機構はWangら⁽¹³⁾によって提案された4段の 総括反応機構である.

$\mathrm{CH}_4 + 0.5\mathrm{O}_2 \rightarrow \mathrm{CO} + \mathrm{H}_2$	(R2)
--	------

 $CH_4 + H_2O \rightarrow CO + 3H_2 \tag{R3}$

 $CO + H_2O \leftrightarrow CO_2 + H_2$ (R4)

$$H_2 + 0.50_2 \leftrightarrow H_2 0 \tag{R5}$$

表1に R2 から R5 の各反応の頻度係数 A, 活性化 エネルギーE, 温度乗数 n を示す. ここで,反応の f とb は正反応と逆反応である.

	Ε	A	п
R2	1.255×10^{8}	2.47×10^{11}	0
R3	1.255×10^8	3.00×10^{8}	0
R4f	8.368×10^{7}	2.75×10^{9}	0
R4b	1.138×10^8	6.71×10^{10}	0
R5f	1.464×10^{8}	2.50×10^{12}	0
R5b	3.983×10^{8}	3.48×10^{15}	0

表1 各反応のパラメータ(単位はCGI系)

Sandia Flame D では、中央に内径 7.2 mm の燃料 ノズルが設置されており、その周囲内径 18.2 mm の ノズルからパイロットガスが流れる.パイロットガ スの外側は空気である. それぞれの温度, 成分, お よび流速を表2に示す. 計算領域は図1に似た二次 元円筒座標系の領域であり, 流れ方向に 1000 mm, 半径方向に 150 mm とした. 流れ方向の格子間隔は 0.25 mm, 半径方向は0.15 mm である. 半径方向の領 域の大きさは 300 mm とした. 境界条件は H3 flame と同じである.

表2 ガスの温度,成分および流速

	泪座 (17)	成分 (vol. %)	流速
	(益)受(K)		(m/s)
燃料	300	CH ₄ 0.25, Air 0.75	49.6
パイロッ	1880	$0_2 0.05, C0_2 0.07,$	11 4
ŀ		$H_{2}O$ 0.15, N_{2} 0.73	11.4
空気	300	Air (O ₂ 0.21, N ₂ 0.79)	0.9

3.2 機械学習

本研究では、式(7)の積分計算を事前に行い、各化 学種の生成速度をDNNに学習させた.ネットワーク の隠れ層は8層であり、各層のノード数はそれぞれ 50、100、100、200、200、100、100、50とした.ま た、 $Y_{CH4} < 10^{20}$ となるデータには別途サブDNNを用 意し、学習させた.活性化関数にはReLU 関数を用い ている.入力である特徴量は前処理済みの密度 ρ^* 、 化学種の平均質量分率 Y^* 、化学種変動の和 σ_Y^* 、平均 温度 T^* 、および温度の変動 σ_T^* とした.また、乱流 変動を考えない、すなわち、ファブレ平均値からの み算出した反応速度 $S_{\alpha}(\tilde{T}, \tilde{Y})^*$ を追加した.特徴量の 前処理方法は以下の正規化とする.

$$\varphi^* = \frac{\varphi - \varphi_{min}}{\varphi_{max} - \varphi_{min}} \tag{16}$$

DNNの学習にはKeras⁽⁸⁾とTensorflow⁽⁹⁾を用いた.

3.3 計算結果

図8はx/D=15における半径方向温度分布を示している. 図中, Integrationは積分を, DNN は上記手法による予測値を用いたシミュレーション結果を示している. 積分計算を行った場合と DNN を用いた場合で,得られる結果は一致しており,一本の曲線に見える.他のx/Dにおいても同様の結果が得られた.

DNN を用いた場合の計算時間は積分計算を行う場合 と比べて 1/50 に短縮される.





本研究で用いた DNN では、サブ DNN を導入し、 $S_{\alpha}(\tilde{T}, \tilde{Y})^*$ を特徴量として追加している.これらの影響を明らかにするために、表3に示すように、処理を省略した追加計算を行った.

表3 追加計算の項目

条件名	考慮しない処理
w/o_subDNN	サブDNN
w/o_Sa	$S_{lpha}(ilde{T}, \widetilde{Y})^*$ の追加

図9はx/D=15における CO_2 生成速度の半径方向 分布を示している. 直接積分した場合(Integration) と DNN の結果はほぼ一致している. これに対して, 特徴量を追加しない場合(w/o_Sa)では反応速度が 大きく異なる. 紙面の都合上, w/o_Sa の温度分布は 図示していない. この条件では 800 K から 1500 K 程 度温度を過大に予測する. また, サブ DNN が無い場 合(w/o subDNN)では、計算が発散した.



図9CO2生成速度の半径方向分布 (x/D=15)

図 10 は図 9 と同じ*x / D* における反応速度の C 原 子質量の収支を示している.積分計算を行う場合

(Integration), 個々の反応を個別に解くため, C 原子の質量は保存される.このため, 収支は全域に わたってゼロとなる.一方,図8に示すように積分 計算を行う場合と良い一致を示した DNN においても, 第一章で指摘したとおり,収支は±0.7kg/m³/sの変 動を示す. CO_2 の反応速度の最高値(25.8 kg/m³/s) を基準にすると,3%程度の変動である.また,w/o_Sa では,全体的に正の収支,すなわち,C原子が増加 する傾向を示し,この断面における収支絶対値の最 高は1.7 kg/m³/s である.これは反応速度の7%に相 当する.



図10C原子の収支 (x/D=15)

このように、ニューラルネットワークを用いた場 合、前処理方法および構造によっては原子質量の収 支を悪化させる.この結果、極端な温度の過大また は過小評価、さらには計算の破綻につながる.本研 究で用いた処理の組み合わせにより、原子質量の保 存に関する誤差を抑え、計算の精度向上と破綻の防 止を達成できると言える.

4. 結論

本研究では、仮定 PDF 法を用いた乱流拡散火炎の シミュレーションの高速化を目的として、反応速度 計算に用いるディープニューラルネットワークの機 械学習に関して、教師データの作成方法と原子質量 の保存の観点から検討を行い、以下の結論を得た.

(1)対向流層流火炎と PSR から得られた教師データ と標準化に基づく前処理を組み合わせた場合,反応 速度を過大評価する.これは計算の発散や温度の過 大評価の原因となる.

(2)前処理として線形化法を提案した.この手法を用いた場合,対向流層流火炎とPSRから得られた教師 データを用いた場合においても,高い精度で反応速 度を予測できる.

(3)サブネットワークと乱流変動を考慮しない反応 速度の追加により、多段反応機構における化学種の 生成速度を予測できる.この際、原子質量の保存の 誤差を3%以内に抑えることができる.

発表論文

無し

口頭発表、受賞等

西尾 亮祐,中西 一貴,名田 譲,木戸口 善行,乱 流拡散火炎の RANS シミュレーションにおける機械 学習の前処理方法,日本機械学会 中国四国学生会 第54回学生員卒業研究発表講演会,2024年3月.

参考文献

- Katsuki M, Hasegawa T. The science and technology of combustion in highly preheated air. Symposium (International) on Combustion 1998; 27: 3135-3146.
- (2) Gerlinger P. Investigation of an assumed pdf approach for finite-rate Chemistry. Combustion Science and Technology 2003; 175: 841-872.
- (3) https://www.dlr.de/vt/en /desktopdefault.aspx/tabid-3067/4635_read-6728/
- (4) 名田譲,藤阪聖人、山室国彦,野田進,多変数β関数を用 いた仮定確率密度関数法に基づく乱流拡散火炎のモデリン グ、日本機械学会論文集B編,75巻,第759号(2009),pp. 2321-2328.
- (5) Coffee TP, Kotlar AJ, Miller MS. The overall reaction concept in premixed, laminar, steady-state flames. II. Initial temperatures and pressures. Combustion and Flame 1984; 58: 59-67.
- (6) Pope SB. PDF methods for turbulent reactive flows. Progress in Energy and Combustion Science 1985; 11: 119-192.
- (7) パタンカー原著,水谷幸夫,香月正司共訳,コンピュータ による熱移動と流れの数値解析,森北出版,1985.
- (8) https://keras.io/
- (9) https://www.tensorflow.org/
- (10) https://cantera.org/
- (11) 西尾 亮祐, 中西 一貴, 名田 譲, 木戸口 善行, 乱流拡散 火炎の RANS シミュレーションにおける機械学習の前処理

方法,日本機械学会中国四国学生会第54回学生員卒業研究発表講演会,2024年3月.

- (1 2) https://tnfworkshop.org/data-archives/pilotedjet/ch4 -air/
- (1 3) Wang L, Liu Z, Chen S, Zheng C. Comparison of different global combustion mechanisms under hot and diluted oxidation conditions. Combustion Science and Technology 2012; 184: 259-276.