

The Study of the Effect of Functional Parameters of Hydrogen Combustion on Entropy Generation and Enthalpy Variations

Research Article

Ali Asadi¹ doi: [10.22067/jacsm.2025.90295.1288](https://doi.org/10.22067/jacsm.2025.90295.1288)

Abstract-- The main objective of this research is to study the impact of combustion performance parameters of hydrogen on entropy generation and enthalpy variations. A numerical simulation was carried out using the counterflow diffusion flame model in the CHEMKIN combustion software. The results showed that increasing the pressure, fuel inlet temperature, and oxidizer inlet temperature led to an increase in the maximum temperature and enthalpy. However, an increase in the oxidizer inlet velocity resulted in a reduction of the maximum temperature and enthalpy. Additionally, increasing the fuel inlet temperature and pressure caused an increase and decrease in the fuel entropy level, respectively.

Keywords Entropy Generation, Enthalpy Variations, Diffusion Flame, Parametric Study, Hydrogen Combustion

2. Introduction

Energy plays a vital role in sustainable development. Traditional energy systems are unable to meet the environmental and economic requirements for achieving sustainable development, thus there is a pressing need for changes and improvements in energy systems to address the global energy challenges and climate change [1,2]. In this context, attention to combustion performance parameters, entropy generation, and irreversibilities in combustion processes is of great importance. Entropy generation, which refers to the loss or exergy destruction, occurs significantly in combustion processes and leads to energy waste and reduced system efficiency. In many studies, four irreversible phenomena such as chemical reactions, heat transfer, mass transfer, and viscosity dissipation, have been identified as the main contributors to entropy generation [3,4,5].

This study, using the counterflow diffusion flame model, investigates the impact of various performance parameters such as pressure, ambient temperature, and the temperature and velocity of the fuel and oxidizer in hydrogen combustion on entropy generation and enthalpy variations.

3. Governing Equations and Modeling

The governing equations for a diffusion flame include mass conservation, momentum conservation, energy conservation, and species conservation. Figure (1) shows the schematic of the counterflow diffusion flame model used in the present study.

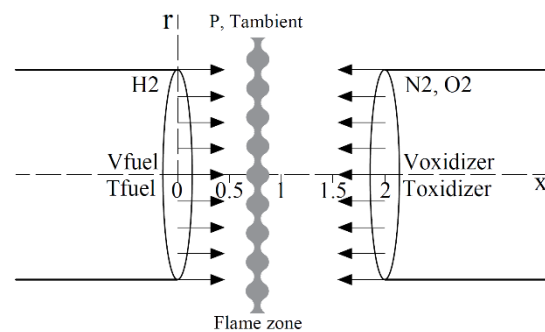


Fig. 1. Schematic of the counterflow diffusion flame model used in the present study

4. Results and Discussion

An increase in pressure resulted in a rise in the maximum temperature, which can be attributed to the enhanced chain breakdown of atoms and the generation of active radicals such as O, H, and OH, leading to an increase in reaction rates, thereby elevating the maximum temperature. Due to the increased number of active radicals, the location of the maximum temperature shifted toward the fuel side. Moreover, the increase in pressure led to a decrease in entropy. This reduction in entropy was due to a decrease in the disorder and chaotic motion of molecules and atoms, resulting from the higher pressure. Additionally, an increase in pressure caused an increase in sensible enthalpy, as it enhanced the reaction rates, temperature, and consequently, heat production, which led to a rise in enthalpy. The rate of increase in enthalpy due to pressure gradually decreased.

Overall, increasing the ambient temperature from 100 K to 400 K had a negligible effect on temperature, entropy, and sensible enthalpy. Since the combustion temperature

* Manuscript received October 16, 2024, Revised November 25, 2024, Accepted March 1, 2025.

¹ Assistant Professor, Department of Mechanical Engineering, Faculty of Engineering, Bozorgmehr University of Qaenat, Qaen, Iran.

of hydrogen is much higher than the ambient temperature, around 2500 K, increasing the ambient temperature within this range does not significantly affect the system.

Increasing the fuel inlet temperature led to an increase in the maximum temperature. Raising the fuel inlet temperature not only increased the reaction rates for producing active radicals (H and OH) through higher H₂ species temperature but also raised the flame zone temperature, thus enhancing the overall combustion reaction rate. The rise in fuel inlet temperature also increased fuel entropy due to the higher temperature, molecular motion, and energy levels. Concerning the impact of fuel inlet temperature on sensible enthalpy, three important points were observed. First, at a fuel inlet temperature of 200 K, the enthalpy was negative, indicating an endothermic process. Second, an increase in the fuel inlet temperature resulted in a rise in maximum enthalpy due to elevated temperatures, higher radical production rates, and increased reaction rates. Third, at a fuel inlet temperature of 500 K, the fuel underwent pre-ignition or auto-ignition before reaching the flame zone.

Increasing the oxidizer inlet temperature raised the maximum temperature. The increase in maximum temperature was more significant compared to when the fuel inlet temperature was increased. Another noteworthy point is that the position of the maximum temperature shifted toward the oxidizer side, owing to the increased rate of active O radical production in the oxidizer region. Increasing the oxidizer inlet temperature did not significantly affect the entropy of the fuel and oxidizer but did increase the entropy in the flame zone. Additionally, it led to an increase in the maximum sensible enthalpy.

Increasing the fuel inlet velocity had a minimal effect on the maximum temperature, and at higher velocities, it even slightly reduced the maximum temperature, possibly due to the cooling effect in the flame zone from the high-speed fuel flow and the reduced reaction rates.

Increasing the fuel inlet velocity did not notably affect the entropy levels on the fuel and oxidizer sides. However, in the flame zone, entropy increased. The changes in sensible enthalpy due to the increase in fuel inlet velocity were also insignificant, and at higher velocities, the maximum enthalpy decreased.

Increasing the oxidizer inlet velocity caused a reduction in the maximum temperature. This was attributed to several factors: first, the higher oxidizer flow velocity cooled the flame zone, which led to a decrease in temperature and consequently a reduction in active radical production rates, thus decreasing the reaction rates. Second, the oxidizer region contains N₂ and O₂ species, with the active radical in this region being O, which has a lower mole fraction than the active radicals on the fuel side (H and OH) and thus has a lesser impact on increasing the reaction rates. Third, N₂, which largely remains unaffected in the flame zone, acts as a diluent. In addition to reducing the temperature through dilution, N₂ reacts with active O radicals, forming NO_x pollutants, further lowering the reaction rates and reducing the maximum temperature.

Increasing the oxidizer inlet velocity did not significantly affect the entropy levels on the fuel and oxidizer sides. However, in the flame zone, the entropy decreased

significantly. The changes in sensible enthalpy due to the increase in oxidizer inlet velocity followed a decreasing trend, which was linked to the reduction in maximum temperature, a subsequent decrease in active radical production, and ultimately a decline in reaction rates.

5. Conclusion

In this study, a parametric analysis of hydrogen combustion in a diffusion flame model was conducted, and the effects of combustion performance parameters on entropy generation and enthalpy changes were investigated. The model used was an opposing flow model, and simulations were carried out using the CHEMKIN simulation software. Some of the key findings from the present study are as follows:

- The entropy level in the flame zone decreased significantly, which was attributed to the large heat transfer to the environment in the flame zone.
- The sensible enthalpy in the flame zone increased significantly. The positive value of enthalpy indicates that the combustion reaction process in this zone is exothermic.
- Increasing pressure, which enhances the reaction rates, resulted in a rise in temperature. The increase in pressure also caused a reduction in the fuel's entropy. Additionally, the effect of pressure increase on sensible enthalpy was observed as an elevation in the maximum enthalpy value.
- Environmental temperature changes had no significant effect on temperature, entropy, and sensible enthalpy.
- Increasing the fuel inlet temperature raised both the maximum temperature and sensible enthalpy and increased the fuel's entropy. However, in the flame zone, the entropy decreased. A significant increase in fuel inlet temperature up to 500 K caused the fuel to undergo auto-ignition or pre-ignition before reaching the flame zone.
- Increasing the oxidizer inlet temperature raised the maximum temperature and sensible enthalpy but did not have a significant impact on the entropy of the fuel and oxidizer. In the flame zone, the entropy increased with the increase in the oxidizer inlet temperature.
- Increasing the fuel inlet velocity had little effect on the maximum temperature, maximum sensible enthalpy, and the entropy of the fuel and oxidizer. However, it increased the entropy in the flame zone.
- Increasing the oxidizer inlet velocity reduced both the maximum temperature and sensible enthalpy. Although increasing the oxidizer inlet velocity had little effect on the entropy of the fuel and oxidizer, it caused a reduction in entropy in the flame zone.

References

- [1] A. Asadi and M. Yadegari, "The study of the effect of fuel dilution in methane/air counterflow diffusion flames on the emission of environmental pollutants," *Journal of Mechanical Engineering*, vol. 33, no. 6, pp. 25–34, 2024. [In Persian].
<https://doi.org/10.30506/mmep.2024.2025565.2166>
 - [2] J. Khadem and A. Asadi, "Numerical study on counterflow diffusion flames of natural gas with CO₂ dilution," *Fuel and Combustion*, vol. 4, no. 2, pp. 17–28, 2012. [In Persian].
 - [3] A. Asadi, "The Study of the Effect of Lewis Number on the Laminar Diffusion Flames," *Journal of Mechanical Engineering*, vol. 33, no. 5, pp. 3-13, 2024. [In Persian]
<https://doi.org/10.30506/mmep.2024.2033635.2180>
 - [4] A. Asadi and J. Khadem, "The Numerical Study of Extinction Limits and Structure of H₂/O₂ Counterflow Diffusion Flame with Ar and He Dilution," *Journal of Applied and Computational Sciences in Mechanics*, vol. 24, no. 2, 2013, [In Persian].
 - [5] L. Acampora and F. S. Marra, "Effects of Soret diffusion on the exergy losses in hydrogen laminar premixed flames," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 48, no. 73, pp. 28539-28548, 2023.
<https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2023.03.168>
-



مطالعه تأثیر پارامترهای عملکردی احتراق هیدروژن بر تولید انتروپی و تغییرات آنتالپی*

مقاله پژوهشی

علی اسدی^(۱)

DOI: 10.22067/jacsm.2025.90295.1288

چکیده تولید انتروپی و تغییرات آنتالپی از پارامترهای مهم در احتراق هیدروژن به شمار می‌رود. هدف اصلی در این پژوهش مطالعه تأثیر پارامترهای عملکردی احتراق هیدروژن بر تولید انتروپی و تغییرات آنتالپی است. شبیه‌سازی عددی با استفاده از مدل جریان مخالف نرم‌افزار احتراق کمکین انجام گردید. جریان آرام در نظر گرفته شد. جمله نفوذ به روش تفاضل مرکزی و جمله جابه‌جایی به روش بالا دست منفصل شد. معادلات منفصل شده با استفاده از حلگر دو نقطه‌ای و انتگرال‌گیری زمانی حل گردید. سپس اثر پارامترهای فشار و دمای محیط و همچنین دما و سرعت ورودی سوخت و اکسید کننده بر تولید انتروپی و تغییرات آنتالپی بررسی گردید. نتایج نشان داد که افزایش فشار، دمای ورودی سوخت و دمای ورودی اکسید کننده منجر به افزایش ماکزیمم دما و آنتالپی گردید. اما افزایش سرعت ورودی اکسید کننده، ماکزیمم دما و آنتالپی را کاهش داد. همچنین افزایش دمای ورودی سوخت و افزایش فشار به ترتیب سطح انتروپی سوخت را افزایش و کاهش داد. افزایش دمای ورودی سوخت و سرعت ورودی اکسید کننده سطح انتروپی در ناحیه شعله را کاهش و افزایش دمای ورودی اکسید کننده و سرعت ورودی سوخت آن را کاهش داد.

واژه‌های کلیدی تولید انتروپی، تغییرات آنتالپی، شعله نفوذی، مطالعه پارامتری، احتراق هیدروژن.

مقدمه

تولید انتروپی در آن به مقدار زیادی پدیدار می‌گردد. به همین دلیل محققان مختلفی به بررسی موضوع بازگشت ناپذیری و تولید انتروپی پرداخته‌اند. به عنوان مثال مطالعاتی که در زمینه شعله‌های پیش آمیخته آرام [6-8] یا احتراق با حجم ثابت [9] انجام گرفته است. تولید انتروپی یا تلفات اگزرژی در این فرایندها با چهار پدیده بازگشت ناپذیر ارتباط دارد: واکنش‌های شیمیایی، انتقال گرما، انتقال جرم و اتلافات ویسکوزیته [10].

مطالعات پارامتری مبتنی بر ترمودینامیک تعادلی در آشکار کردن مکانیزم‌های میکروسکوپی تخریب اگزرژی، به ویژه برای تخریب اگزرژی توسط واکنش شیمیایی کارآمد نیستند [11]. به همین دلیل برخی از محققان تلاش کردند تا ویژگی‌های تولید آنتروپی محلی و تخریب اگزرژی شعله‌های پیش‌آمیخته و غیر

بدون شک تولید انرژی یکی از عوامل مهم در توسعه پایدار است. در کنار تولید انرژی، حفاظت از محیط زیست بسیار اهمیت دارد [1,2]. سیستم‌های انرژی سنتی قادر به برآورده کردن الزامات زیست محیطی و اقتصادی برای توسعه پایدار نیستند. بنابراین، تغییر در سیستم‌های انرژی هم برای تامین افزایش تقاضای جهانی انرژی و هم برای مقابله با تغییرات اقلیمی مورد نیاز است. برای توسعه یا بهبود سیستم‌های انرژی نیاز است تا به پارامترهای عملکردی احتراق، مسئله تولید انتروپی و بازگشت ناپذیری‌ها توجه ویژه‌ای داشت [3-5].

تولید انتروپی به معنی از دست دادن یا تلفات اگزرژی است. فرایندهای احتراقی یکی از مقوله‌هایی است که تلفات اگزرژی یا

* تاریخ دریافت مقاله ۱۴۰۳/۷/۲۵ و تاریخ پذیرش آن ۱۴۰۳/۱۲/۱۱ می‌باشد.

(۱) نویسنده مسئول، استادیار، گروه مهندسی مکانیک، دانشکده مهندسی، دانشگاه بزرگمهر قانان، قانن.

پیش آمیخته را بررسی کنند تا جزئیات بیشتری را روشن کنند [8,12,13].

نیشیدا و همکاران [14] تولید انترویی محلی و اتلاف اگزرژی ناشی از فرایندهای برگشت ناپذیر اتلاف ویسکوز، هدایت حرارتی، انتشار جرم و واکنش شیمیایی را در شعله‌های پیش آمیخته متان و هیدروژن مورد بررسی قرار دادند. در این پژوهش اثرات نسبت هم‌ارزی و دمای سیال ورودی بر تولید انترویی مورد مطالعه قرار گرفت. واکنش شیمیایی، فرایند غالب برای از دست دادن اگزرژی در شعله‌های پیش آمیخته است.

کاهش صدای احتراق برای جلوگیری از ناپایداری‌های ترموآکوستیک در موتورهای موشک و توربین گاز بسیار مهم است. نویز انترویی، ناشی از نوسانات انترویی در موتور، به عنوان یک منبع نویز برجسته عمل می‌کند. بنابراین، درک مکانیزم‌های حاکم بر تولید انترویی در شعله برای شناسایی ریشه‌های صدای احتراق ضروری است. به همین منظور سو و همکاران [15] در پژوهشی به بررسی اثر نرخ کرنش و فشار بر تولید انترویی پرداختند. نتایج این پژوهش نشان داد که انتقال گرما جزء اصلی منبع انترویی است و آنتالپی محسوس نیز تا حدی در این زمینه تأثیرگذار است. همچنین تغییرات کرنش و فشار تا حد زیادی می‌تواند منبع انترویی کل را کاهش دهد.

برای حل مسئله ارزیابی بازده قانون دوم برای مبدل‌های حرارتی، ژائو [16] یک روش کارایی-تأثیر از تئوری همرفت خالص ایجاد کرد که در آن بازده انتقال انترویی به عنوان نسبت دمای خروجی سیالات سرد و گرم در تبادل انترویی و تولید انترویی محلی تعریف می‌شود. نتایج آن‌ها نشان داد که روش اختلاف دمای خطی که بر اساس ضرایب انتقال حرارت همرفتی و کلی تعریف شده می‌تواند در زمینه ارزیابی بازده قانون دوم اثربخشی داشته باشد.

رونک و ژائو [17] تحلیل ترمودینامیکی و تولید انترویی عملکرد حرارتی احتراق‌های مقیاس مزو در کانال‌های جریان نوع تسلا-ویل را بررسی کردند. در این پژوهش اثرات نرخ‌های جریان حجمی هیدروژن و نسبت‌های هم‌ارزی مختلف مورد مطالعه قرار گرفت. نتایج آن‌ها نشان داد که در احتراق‌های ساختاری تسلا، احتراق تقریباً کامل قبل از رسیدن نسبت هم‌ارزی به ۰/۹ حاصل می‌شود و بازده احتراق به تدریج پس از رسیدن نسبت هم‌ارزی به ۱ کاهش می‌یابد.

اثر ترکیبات قلیایی در شعله‌های جریان مخالف متان و گاز مایع (۳۸ درصد جرمی پروپان و ۶۲ درصد جرمی n-بوتان) به وسیله بادهاک و رابیکریشنا [18] بررسی گردید. مدل‌های عددی آن‌ها به طور کیفی با روند نتایج تجربی مطابقت دارد. آنالیز دقیق حساسیت و نمودار مسیر واکنش نشان می‌دهد که ثابت‌های سرعت واکنش‌های نو ترکیب، انترویی گونه‌ها و قطر برخورد نیاز به بررسی دقیق برای بهبود پیش‌بینی‌های مدل دارد.

ژائو و همکاران [19] به صورت عددی قانون اول و دوم را برای میکرو احتراق‌های دو کاناله جریان مخالف تحلیل کردند. یک آنالیز پارامتری برای تعیین تأثیر سرعت ورودی، هندسه محفظه و ترکیب سوخت بر دمای میانگین دیواره، یکنواختی دمای دیواره و ویژگی‌های قانون دوم انجام گردید. نتایج این پژوهش نشان داد که افزایش سرعت ورودی، منجر به افزایش میانگین دمای دیواره شد و یکنواختی دمای دیواره کمی کاهش یافت. همچنین نتایج آن‌ها نشان داد که واکنش‌های شیمیایی سهم بزرگی در تولید انترویی دارد.

در پژوهشی مروری توسط سادیکی و همکاران [20] تولید انترویی در سیستم‌های احتراق آشفته مورد مطالعه قرار گرفت. آن‌ها پارامترهای مختلف شامل مرز بندی دیواره، شرایط جریان، رژیم‌های احتراق، سوخت‌های جایگزین و هندسه را مورد بررسی قرار دادند. در این پژوهش با در نظر گرفتن معادلات انتقال انترویی در هر دو مدل ناویر-استوکس با میانگین رینولدز و مدل‌سازی شبیه‌سازی گردابی بزرگ، حالت‌های مدل‌سازی متفاوتی از شرایط تولید انترویی مورد بحث قرار گرفت. آن‌ها آنالیز تولید انترویی را به عنوان یک ابزار امیدوار کننده برای بهینه‌سازی سیستم‌های احتراقی معرفی کردند.

یک استر اتژی ساده برای بررسی تولید انترویی در شعله‌های پیش آمیخته طبقه‌بندی شده، به وسیله درس‌لر و همکاران [21] ارائه گردید. رویکرد مدل‌سازی مبتنی بر استراتژی جدول بندی شیمی، شبیه‌سازی گردابه‌های بزرگ و روش میدان تصادفی اوپلری بود. نتایج نشان داد که سهم تولید انترویی از طریق اختلاط ناشی از واکنش شیمیایی بسیار زیاد است.

یان و همکاران [22] از تحلیل ترمودینامیکی برای ارزیابی برگشت ناپذیری فرایند احتراق و بهبود راندمان استفاده کردند. نتایج نشان داد که با افزایش غلظت اکسیژن در اکسید کننده، تولید انترویی تشعشعی ابتدا افزایش و سپس کاهش یافت و تولید

جامع و دقیق بر روی تأثیر پارامترهای عملکردی مختلف احتراق از جمله فشار و دمای محیط و همچنین دما و سرعت ورودی جریان‌های سوخت و اکسید کننده بر تولید انرژی و تغییرات آنتالپی صورت پذیرفت. مدل مورد استفاده در پژوهش حاضر، مدل شعله جریان مخالف نفوذی است.

معادلات حاکم

معادلات حاکم برای شعله نفوذی به صورت زیر است [26]. معادله بقای جرم:

$$\frac{\partial}{\partial x}(\rho u) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r}(\rho v r) = 0 \quad (1)$$

که در آن u و v مؤلفه‌های سرعت شعاعی و محوری و ρ چگالی است. بنا به فرضیه ون کارمان (که در آن v/r و سایر متغیرها بایستی فقط تابعی از x باشند)، داریم:

$$G(x) = -\frac{\rho v}{r}, \quad F(x) = \frac{\rho u}{2} \quad (2)$$

با جایگذاری F و G در معادله پیوستگی و برخی ساده‌سازی‌ها داریم:

$$G(x) = \frac{dF(x)}{dx} \quad (3)$$

معادلات مومنتم محوری و شعاعی به صورت زیر هستند:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x}(\rho u u r) + \frac{\partial}{\partial r}(\rho v u r) &= \frac{\partial}{\partial r}(r \tau_{rx}) + r \frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} - r \frac{\partial p}{\partial x} + \rho g_x r \\ \frac{\partial}{\partial x}(\rho u v r) + \frac{\partial}{\partial r}(\rho v v r) &= \frac{\partial}{\partial r}(r \tau_{rr}) + r \frac{\partial \tau_{rx}}{\partial x} - r \frac{\partial p}{\partial r} \end{aligned} \quad (4)$$

که در آن $\tau_{rx} = \mu \left[2 \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial v}{\partial x} \right]$ و $\tau_{rr} = \mu \left[2 \frac{\partial v}{\partial r} - \frac{2}{3} (\nabla \cdot V) \right]$ و $\tau_{xx} = \mu \left[2 \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{2}{3} (\nabla \cdot V) \right]$ است. با ساده‌سازی و نوشتن معادلات بر حسب توابع F و G نتیجه می‌شود:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} \left[\frac{F^2}{\rho} - \mu \frac{d}{dx} \left(\frac{F}{\rho} \right) \right] + \frac{1}{2} \mu \frac{d}{dx} \left(\frac{G}{\rho} \right) - \frac{FG}{\rho} + \frac{1}{4} \left(\frac{\partial p}{\partial x} - \rho g_x \right) &= 0 \\ H - 2 \frac{d}{dx} \left(\frac{FG}{\rho} \right) + \frac{3G^2}{\rho} + \frac{d}{dx} \left[\mu \frac{d}{dx} \left(\frac{G}{\rho} \right) \right] &= 0 \end{aligned} \quad (5)$$

که در آن $H = \frac{1}{r} \frac{\partial p}{\partial r} = \text{constan}$. معادلات دیگر، بقای گونه‌ها و انرژی هستند. معادله‌ی بقای گونه‌ها (برای جریان پایدار، $\frac{dm_{c,v}}{dt} = 0$) به صورت زیر می‌باشد:

$$(\dot{m}''_i A)_x - (\dot{m}''_i A)_{x+\Delta x} + \dot{m}'''_i V = 0 \quad (6)$$

با توجه به اینکه $\dot{m}''_i = \dot{m}''_{i,diff} + \dot{m}''_i Y_i$ و $\dot{m}''_{i,diff}$

انرژی همرفتی و هدایتی، تولید انرژی انتقال جرم، تولید انرژی شیمیایی و تولید انرژی کل به تدریج افزایش پیدا کرد. یک بررسی جامع از احتراق آشفته برای مطالعه رابطه بین تشکیل اکسید نیتروژن و توزیع تولید انرژی در احتراق پروپان غیر پیش آمیخته انجام شد [23]. انتقال حرارت تشعشع و احتراق به ترتیب با استفاده از مدل اردینات گسسته و مدل شعله‌های آرام شبیه‌سازی گردید. نتایج نشان داد که نرخ تولید انرژی کل نسبت به نرخ تشکیل اکسید نیتروژن به دمای بالا حساس‌تر است. با افزایش ۲۸٫۷ درصدی دما، تولید انرژی و نرخ تشکیل اکسید نیتروژن به ترتیب ۹۰۰ درصد و ۱۲۷ درصد افزایش یافت.

یک روش جدید برای تخمین انرژی غیر تعادلی تولید شده در یک شعله متان پیش آمیخته توسط یو و وو [24] پیشنهاد شد. در این پژوهش شعله‌های متان پیش آمیخته جریان مخالف به صورت عددی مورد بررسی قرار گرفت. نتایج نشان داد که نرخ کرنش اثر ضعیفی بر برگشت ناپذیری انتقال جرم و هدایت حرارتی داشت، اما اثر قوی بر برگشت ناپذیری شیمیایی داشت. کومار و همکاران [25] ویژگی‌های شعله و پایداری را در شعله‌های جریان مخالف بیوگاز مطالعه کردند. شبیه‌سازی‌های عددی با استفاده از ماژول جریان واکنش‌پذیر در نرم‌افزار اپن فوم انجام شد. همچنین اثرات محتوای دی اکسید کربن در بیوگاز، دمای سوخت و افزودن هیدروژن به جریان‌های سوخت یا هوا بررسی گردید. نتایج نشان داد که دمای شعله با افزایش درجه پیش گرم واکنش دهنده‌ها افزایش یافت و شعله‌ها پایداری بهتری با جریان هوای از پیش گرم شده نشان دادند. پیش گرم کردن هوا همچنین به کاهش قابل توجه تولید انرژی کمک کرد.

با بررسی پژوهش‌های انجام شده در زمینه تولید انرژی در فرایندهای احتراقی در میابیم که اگر چه مطالعات مختلفی بر روی این موضوع انجام شده است، اما مطالعه‌ای مبنی بر بررسی تأثیر پارامترهای عملکردی احتراق بر تولید انرژی صورت نپذیرفته است. از طرفی با توجه به اینکه انتقال گرما یکی از مکانیزم‌های مهم انتقال انرژی می‌باشد و این مکانیزم بر اساس پارامتر کلیدی آنتالپی محسوس عمل می‌کند، نیاز است تا اثر پارامترهای عملکردی احتراق بر آنتالپی محسوس نیز بررسی گردد. از این طریق می‌توان با تغییر در پارامترهای عملکردی احتراق و بدون صرف هزینه و زمان زیاد، تا حد زیادی تغییرات آنتالپی و تولید انرژی را کنترل نموده، از اتلافات جلوگیری کرده و راندمان احتراق را افزایش داد. بنابراین در پژوهش حاضر یک مطالعه

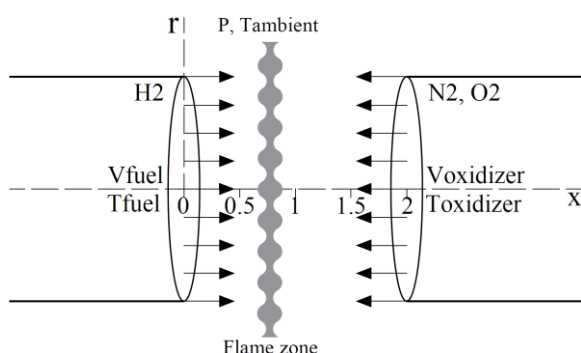
که در آن $D_{km} = \frac{1-Y_k}{\sum_{j \neq k}^K X_j / D_{jk}}$ است. D_k^T و D_{jk} ، D_{km} ، D_{kj} به ترتیب ضرایب چند جزئی، میانگین ترکیب، دوتایی و نفوذ حرارتی می‌باشند. شرایط مرزی برای جریان‌های سوخت (F) و اکسیدکننده (O) در نازل‌ها به شکل زیر هستند:

$$\begin{aligned} x=0: F &= \frac{\rho F u_F}{2}, G=0, T=T_F, \rho u Y_k + \rho Y_k V_k = (\rho u Y_k)_F \\ x=L: F &= \frac{\rho_0 u_0}{2}, G=0, T=T_0, \rho u Y_k + \rho Y_k V_k = (\rho u Y_k)_0 \end{aligned} \quad (15)$$

شرایط مرز ورودی، شار جرمی کلی، شامل نفوذ و جابه‌جایی را نسبت به کسر گونه‌ها ($Y_k = Y_{k,F}$) مشخص می‌کند. حل معادلات با استفاده از OPPDIF [27] که یک کد عددی به زبان فرترن در مجموعه نرم‌افزاری شبیه‌ساز احتراق کمکین است، انجام پذیرفت.

مدل‌سازی

شکل (۱) شماتیک مدل شعله جریان مخالف نفوذی مورد استفاده در پژوهش حاضر را نشان می‌دهد. مدل مذکور از دو نازل هم محور تشکیل شده که فاصله دهانه دو نازل ۲cm در نظر گرفته شده است. ناحیه شعله در حد فاصل دهانه دو نازل تشکیل می‌شود. بسته به واکنش‌های شیمیایی و مقدار مومنتم جریان‌های سوخت و اکسید کننده ناحیه شعله می‌تواند به سمت نازل سوخت یا نازل اکسید کننده جابه‌جا شود.



شکل ۱ شماتیک مدل شعله جریان مخالف نفوذی مورد استفاده در پژوهش حاضر

سوخت مورد استفاده در این پژوهش H_2 با مکانیزم شیمیایی جدول (۱) و اکسید کننده، هوا به صورت ترکیبی از O_2 و N_2 است. کسر مولی نیتروژن و اکسیژن در اکسید کننده به ترتیب ۰/۷۹ و ۰/۲۱ در نظر گرفته شده است. پارامترهای مورد مطالعه و مقادیر مختلف آن در جدول (۲) ارائه شده است.

$\rho Y_i V_i$ و با توجه به برابری $\dot{m}''' = \dot{\omega}_k W_k$ شکل نهایی معادله به صورت زیر است:

$$\rho u \frac{dY_k}{dx} + \frac{d}{dx}(\rho Y_k V_k) - \dot{\omega}_k W_k = 0; \quad k = 1, \dots, K \quad (7)$$

که در این رابطه $\dot{\omega}_k$ و W_k به ترتیب نرخ تولید یا مصرف گونه‌ی K ام و وزن مولکولی گونه‌ی K ام است. معادله‌ی بقای انرژی به شکل زیر است:

$$\begin{aligned} (Q''_x A)_x - (Q''_x A)_{x+\Delta x} - \dot{W}_{c,v} = \\ \dot{m}'' A \left[\left(h + \frac{u^2}{2} + gz \right)_{x+\Delta x} - \left(h + \frac{u^2}{2} + gz \right)_x \right] \end{aligned} \quad (8)$$

که در این رابطه Q''_x و $\dot{W}_{c,v}$ ، h ، z ، g به ترتیب شتاب گرانش زمین، ارتفاع از سطح پتانسیل، آنتالپی، کار و گرمای عبوری از سطح کنترل در جهت x هستند. معادله برای حالت پایدار نوشته شده و کاری انجام نمی‌شود. از تغییرات انرژی پتانسیل نیز صرف نظر می‌شود، بنابراین:

$$-\frac{dQ''_x}{dx} = \dot{m}'' \left(\frac{dh}{dx} + u \frac{du}{dx} \right) \quad (9)$$

Q''_x که شامل دو عبارت هدایت و نفوذ گونه‌ها است، از رابطه‌ی زیر بدست می‌آید:

$$Q''_x = -\lambda \nabla T + \sum \dot{m}''_{i,diff} h_i \quad (10)$$

که در آن λ هدایت حرارتی است و همچنین داریم:

$$\begin{cases} \sum Y_i h_i = h \\ \dot{m}'' = \rho u \end{cases} \quad (11)$$

با برخی ساده‌سازی‌ها در نهایت معادله انرژی به صورت زیر در می‌آید:

$$\begin{aligned} \rho u \frac{dT}{dx} - \frac{1}{C_p} \frac{d}{dx} \left(\lambda \frac{dT}{dx} \right) + \frac{\rho}{C_p} \sum_k C_{p,k} Y_k V_k \frac{dT}{dx} + \\ \frac{1}{C_p} \sum_k h_k \dot{\omega}_k = 0 \end{aligned} \quad (12)$$

که در آن C_p ظرفیت گرمایی ویژه فشار ثابت است و سرعت-های نفوذی به شکل زیر هستند:

$$V_k = \frac{1}{X_k W} \sum_{j=1}^K W_j D_{kj} \frac{dX_j}{dx} - \frac{D_k^T}{\rho Y_k T} \frac{dT}{dx} \quad (13)$$

یا به فرم میانگین برای ترکیب داریم:

$$V_k = \frac{1}{X_k} D_{km} \frac{dX_k}{dx} - \frac{D_k^T}{\rho Y_k T} \frac{dT}{dx} \quad (14)$$

جدول ۱ مکانیزم شیمیایی H₂ مورد استفاده در پژوهش حاضر

شماره واکنش	واکنش	$k=AT^b \exp(-E/RT)$		
		A	b	E
۱	$H+O_2+M=HO_2+M$	3.61×10^{17}	-۰.۷	۰
۲	$H+H+M=H_2+M$	1×10^{18}	-۱	۰
۳	$H+H+H_2=H_2+H_2$	9.2×10^{16}	-۰.۶	۰
۴	$H+H+H_2O=H_2+H_2O$	6×10^{19}	-۱.۲	۰
۵	$H+OH+M=H_2O+M$	1.6×10^{22}	-۲	۰
۶	$H+O+M=OH+M$	6.2×10^{16}	-۰.۶	۰
۷	$O+O+M=O_2+M$	1.89×10^{13}	۰	-۱۷۸۸
۸	$H_2O_2+M=OH+OH+M$	1.3×10^{17}	۰	۴۵۵۰۰
۹	$H_2+O_2=2OH$	1.7×10^{13}	۰	۴۷۷۸۰
۱۰	$OH+H_2=H_2O+H$	1.17×10^9	۱.۳	۳۶۲۶
۱۱	$O+OH=O_2+H$	3.61×10^{14}	-۰.۵	۰
۱۲	$O+H_2=OH+H$	5.06×10^2	۲.۷	۶۲۹۰
۱۳	$OH+HO_2=H_2O+O_2$	7.5×10^{12}	۰	۰
۱۴	$H+HO_2=2OH$	1.4×10^{14}	۰	۱۰۷۳
۱۵	$O+HO_2=O_2+OH$	1.4×10^{13}	۰	۱۰۷۳
۱۶	$2OH=O+H_2O$	6×10^8	۱.۳	۰
۱۷	$H+HO_2=H_2+O_2$	1.25×10^{13}	۰	۰
۱۸	$HO_2+HO_2=H_2O_2+O_2$	2×10^{12}	۰	۰
۱۹	$H_2O_2+H=HO_2+H_2$	1.6×10^{12}	۰	۳۸۰۰
۲۰	$H_2O_2+OH=H_2O+HO_2$	1×10^{13}	۰	۱۸۰۰

جدول ۲ مقادیر مختلف پارامترهای مورد مطالعه در پژوهش حاضر

ردیف	فشار P (atm)	دمای محیط T _{ambient} (K)	دمای سوخت T _{fuel} (K)	دمای اکسید کننده T _{oxidizer} (K)	سرعت سوخت V _{fuel} (cm/s)	سرعت اکسید کننده V _{oxidizer} (cm/s)
۱	۱	۱۰۰	۲۰۰	۲۰۰	۱۰	۱۰
۲	۱۰	۲۰۰	۳۰۰	۳۰۰	۱۰۰	۱۰۰
۳	۲۰	۳۰۰	۴۰۰	۴۰۰	۲۰۰	۲۰۰
۴	۳۰	۴۰۰	۵۰۰	۵۰۰	۳۰۰	۳۰۰

نتایج

گردید. همچنین اعتبار کد عددی و مدل مورد استفاده در پژوهش حاضر، در پژوهش‌های دیگری [4-1] از نویسنده همین مقاله بررسی گردیده است و از این نظر با اعتماد و اطمینان می‌توان از مدل مورد استفاده در پژوهش حاضر در شبیه‌سازی فرایندهای احتراقی استفاده نمود. در ادامه نتایج شبیه‌سازی احتراق هیدروژن در مدل شعله نفوذی ارائه می‌گردد. نتایج در دو بخش، تحت عناوین احتراق هیدروژن و اثر پارامترهای عملکردی احتراق

برای حل معادلات پژوهش حاضر از کد عددی OPPDIFF استفاده شده که به طور خاص برای مدل مورد استفاده در این پژوهش برنامه‌ریزی شده است و این مدل در مجموعه کمکین به صورت گرافیکی طراحی شده است. بنابراین صحت شبکه‌بندی و استقلال از شبکه از قبل بررسی گردیده و در مدل مورد مطالعه صرفاً اطلاعات هندسی و شرایط مرزی به عنوان ورودی تعیین

هیدروژن بر تولید انرژی و تغییرات آنتالپی ارائه می‌شود.

احتراق و بالا بردن دما نشان می‌دهد.

منحنی کسر مولی گونه H_2O در شکل (۲-۳) نشان داده شده است. این گونه محصول اصلی احتراق هیدروژن است. بیشترین مقدار گونه H_2O در ناحیه شعله و در موقعیتی تولید می‌شود که دما در مقدار ماکزیمم خود قرار دارد. حضور آب در ناحیه شعله باعث کاهش دما نیز می‌گردد. این کاهش دما در رقابت با افزایش دما توسط رادیکال‌های فعال در این ناحیه است. مقدار کسر مولی گونه H_2 به عنوان تنها گونه حاضر در سمت سوخت، برابر با یک است. مقدار کسر مولی گونه‌های O_2 و N_2 در سمت اکسید کننده به ترتیب برابر با ۰/۷۹ و ۰/۲۱ است. با نزدیک شدن به ناحیه احتراق و شروع زنجیره واکنش‌ها، این گونه‌ها مصرف شده و در ناحیه شعله کاهش می‌یابند.

منحنی تغییرات انرژی در احتراق هیدروژن در شکل (۲-۴) نشان داده شده است. همان طور که مشاهده می‌شود سوخت دارای سطح انرژی بالاتر و اکسید کننده دارای سطح انرژی پایین‌تری است. سطح انرژی سوخت در ناحیه شعله به شدت کاهش می‌یابد تا به مقدار سطح انرژی اکسید کننده برسد. علت کاهش سطح انرژی، گرمازا بودن واکنش احتراق هیدروژن است. به عبارتی انتقال گرما به محیط در ناحیه شعله باعث کاهش انرژی می‌شود.

شکل (۲-۵) منحنی تغییرات آنتالپی محسوس در احتراق هیدروژن را نشان می‌دهد. سطح آنتالپی سوخت و اکسید کننده مقدار کمی است. اما با نزدیک شدن به ناحیه شعله و شروع زنجیره واکنش‌ها سطح آنتالپی به شدت افزایش می‌یابد و مقدار ماکزیمم آن در موقعیتی نزدیک به موقعیت ماکزیمم دما اتفاق می‌افتد. مقدار آنتالپی مثبت نشان دهنده گرمازا بودن واکنش احتراق هیدروژن است.

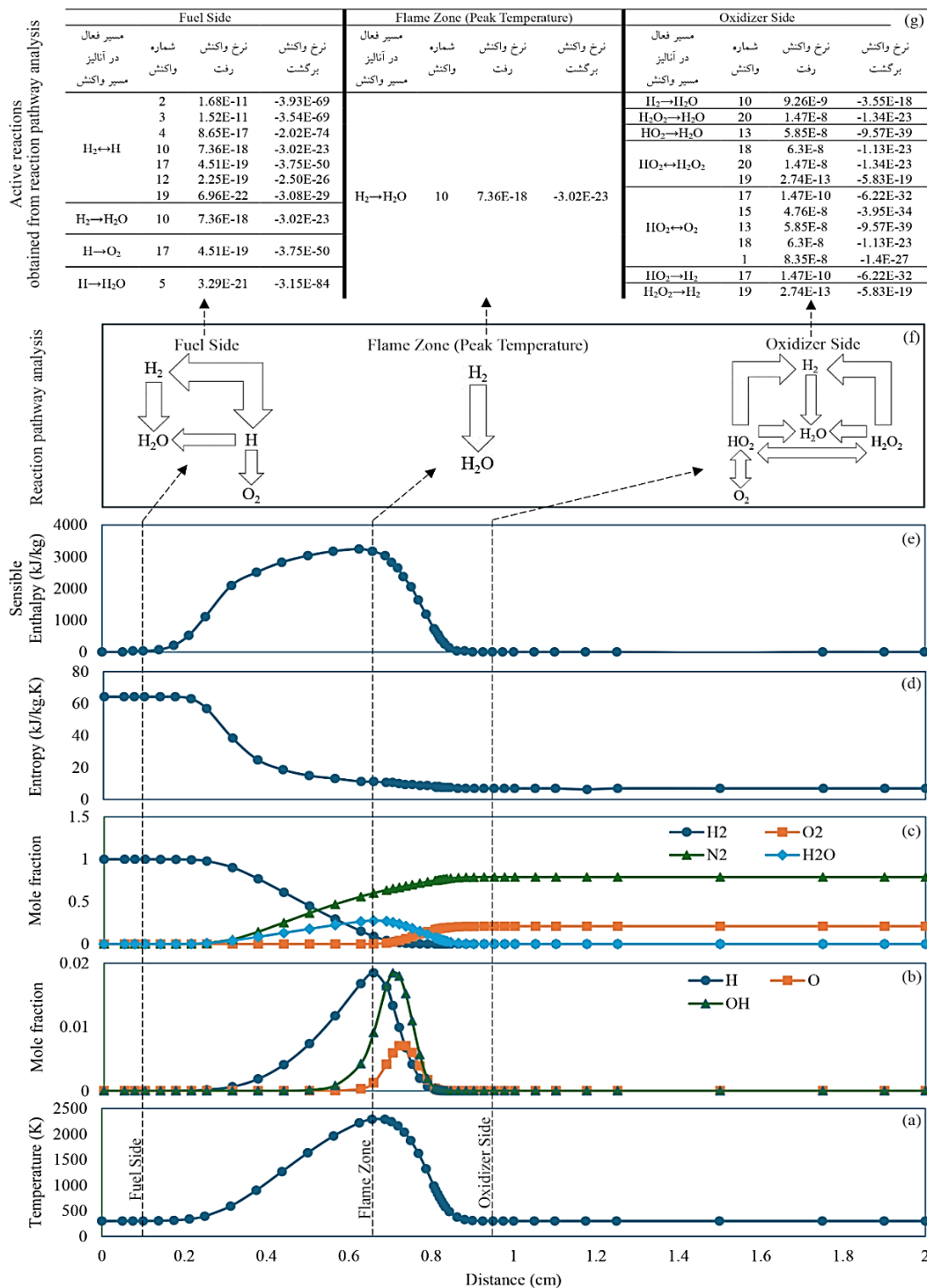
شکل (۲-۶) آنالیز مسیر واکنش احتراق هیدروژن در سه ناحیه مشخص شده یعنی سمت سوخت، ناحیه شعله و سمت اکسید کننده را نشان می‌دهد. مسیرهای نشان داده شده در این شکل، مسیرهای غالب است و واکنش‌ها و گونه‌های کم اهمیت بر اساس نرخ پیشرفت واکنش، از آن حذف شده است. تحلیل مسیر واکنش در این شکل به طور همزمان به کمک واکنش‌های فعال (در هریک از نواحی سه گانه مشخص شده) شکل (۲-۷) انجام گردید.

احتراق هیدروژن. شکل‌های (۲-۸) تا (۲-۱۰) به ترتیب منحنی پارامترهای دما، انرژی، آنتالپی محسوس، کسر مولی گونه‌های H_2 ، N_2 ، O_2 و H_2O و کسر مولی رادیکال‌های H ، O و OH بر حسب فاصله دهانه دو نازل را نشان می‌دهد. شکل‌های (۲-۱۱) و (۲-۱۲) آنالیز مسیر واکنش احتراق هیدروژن و واکنش‌های فعال در سمت سوخت، ناحیه شعله و سمت اکسید کننده که از آنالیز مسیر واکنش به دست آمده است را نشان می‌دهد. نمودارهای شکل (۲) به نحوی قرار داده شده است تا بتوان درک صحیح و جامعی از احتراق هیدروژن در مدل جریان مخالف کسب کرد.

سه ناحیه در این شکل به کمک سه پیکان خط چین مشخص شده است. ناحیه اول، سمت سوخت ($x=0.1\text{cm}$) است که جریان سوخت در آن قرار دارد و قبل از ناحیه شعله است. ناحیه دوم، ناحیه شعله ($x=0.65\text{cm}$) است که در آن واکنش‌های مکانیزم کلی با نرخ بالایی انجام می‌گیرد. ناحیه سوم، سمت اکسید کننده ($x=0.95\text{cm}$) است که گونه‌های حاضر در اکسید کننده در این ناحیه جریان دارد.

با دقت در شکل (۲-۸) مشاهده می‌شود که دمای سوخت و اکسید کننده در دو طرف نمودار برابر 300K است. این دما به عنوان دمای ورودی برای سوخت و اکسید کننده در دهانه نازل در نظر گرفته شده بود. با حرکت به سمت میانه منحنی، به ناحیه احتراق نزدیک می‌شویم. جایی که رفته رفته زنجیره واکنش‌های احتراق شروع شده و دما افزایش یافته است (ناحیه شعله). ماکزیمم دما حدوداً در $x=0.65\text{cm}$ اتفاق افتاد. علت این که موقعیت ماکزیمم دما به سمت سوخت نزدیک‌تر است، آن است که با شروع شکست زنجیره اتم‌ها در سمت سوخت، رادیکال‌های فعال H و OH زیادی در این ناحیه از گونه H_2 تولید می‌شود و حضور این رادیکال‌های فعال در کنار سوخت و سایر گونه‌های میانی باعث افزایش نرخ انجام واکنش‌ها در نزدیکی سمت سوخت شده و بنابراین دمای ناحیه شعله بالا می‌رود تا به مقدار ماکزیمم خود می‌رسد.

شکل (۲-۹) نشان می‌دهد که مقدار ماکزیمم کسر مولی گونه H در موقعیت ماکزیمم دما اتفاق می‌افتد. ماکزیمم گونه OH و O نیز در نزدیکی همین موقعیت قرار دارد و این موضوع اهمیت بالای رادیکال‌های فعال O ، H و OH را در پیشرفت واکنش‌های

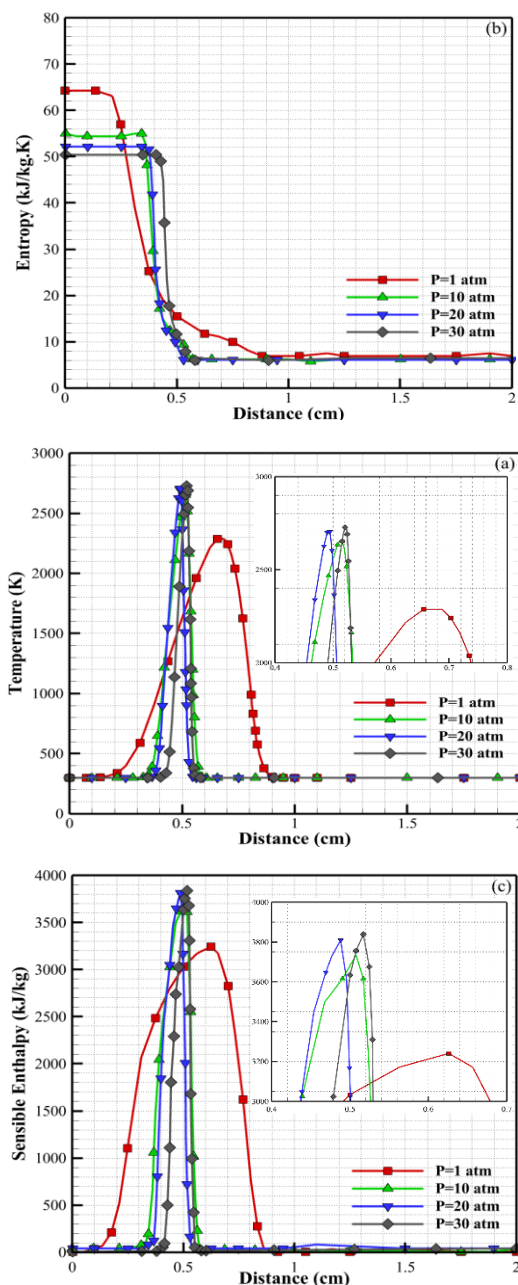


شکل ۲ منحنی (a) دما، (b) کسر مولی گونه‌های H و OH ، (c) کسر مولی گونه‌های H_2 ، O_2 ، N_2 ، و H_2O ، (d) انتروپی، (e) آنتالپی محسوس، (f) آنالیز مسیر واکنش احتراق هیدروژن (g) واکنش‌های فعال در سمت سوخت، ناحیه شعله و سمت اکسید کننده

$$(P=1 \text{ atm}, T_{\text{ambient}}=300 \text{ K}, T_{\text{fuel}}=300 \text{ K}, T_{\text{Oxidizer}}=300 \text{ K}, V_{\text{fuel}}=100 \text{ cm/s}, V_{\text{Oxidizer}}=100 \text{ cm/s})$$

در این واکنش‌ها گونه‌های H_2 و H به صورت رفت و برگشت به یکدیگر تبدیل می‌شوند. اما همان طور که در شکل (۲-g) مشاهده می‌شود، نرخ انجام واکنش‌های برگشت مذکور که منجر

مهم‌ترین مسیر واکنش در آنالیز واکنش سمت سوخت، $H_2 \leftrightarrow H$ است که در آن بر اساس واکنش‌های ۲ تا ۴، ۱۰، ۱۲، ۱۷ و ۱۹ میزان بسیار زیادی رادیکال فعال H و OH تولید می‌شود.



شکل ۳ اثر فشار بر تغییرات دما، انرژی و آنتالپی محسوس بر حسب فاصله بین دهانه دو نازل

$$(T_{\text{ambient}}=300 \text{ K}, T_{\text{fuel}}=300 \text{ K}, T_{\text{oxidizer}}=300 \text{ K}, V_{\text{fuel}}=100 \text{ cm/s}, V_{\text{oxidizer}}=100 \text{ cm/s})$$

همان طور که در شکل (۳-ا) مشاهده می شود، افزایش فشار باعث افزایش ماکزیمم دما می شود که این افزایش به علت افزایش شکست زنجیره اتم ها و تولید رادیکال های فعال H و OH است که منجر به افزایش نرخ واکنش ها شده و در نتیجه ماکزیمم دما افزایش می یابد. به علت افزایش رادیکال های فعال، موقعیت ماکزیمم دما به سمت سوخت حرکت می کند. علاوه بر آن همان

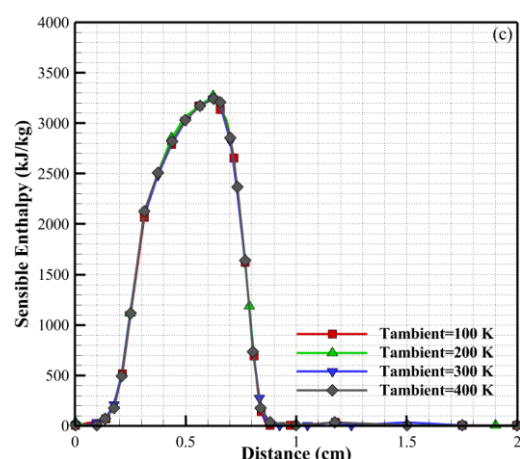
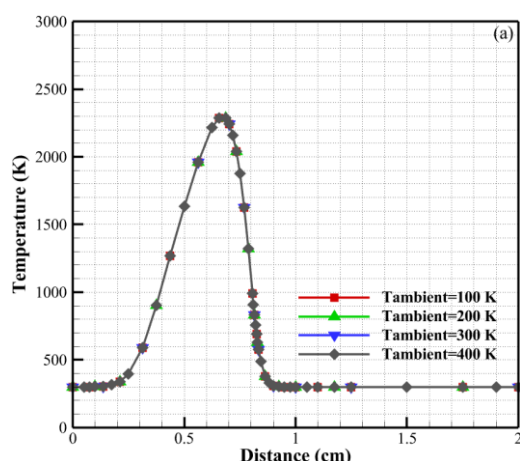
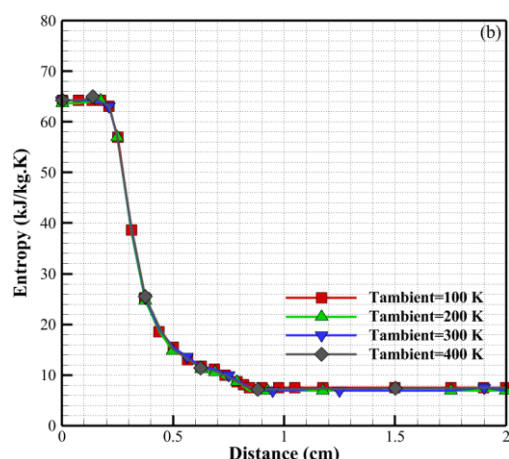
به تولید گونه H_2 می گردد، بسیار پایین تر از نرخ انجام واکنش های رفت است. بنابراین تولید زیاد رادیکال های فعال در این ناحیه می تواند آغاز کننده بسیار خوبی برای احتراق هیدروژن باشد. مسیرهای بعدی $\text{H}_2 \rightarrow \text{H}_2\text{O}$ و $\text{H} \rightarrow \text{H}_2\text{O}$ است که در آن بر اساس واکنش های ۵ و ۱۰ مقدار کمی محصول نهایی یعنی آب در این ناحیه تولید می شود. مسیر نهایی ($\text{H} \rightarrow \text{O}_2$) تولید اکسیژن بر اساس واکنش ۱۷ است که در آن مقدار کمی O_2 تولید می شود. حضور O_2 در مجاورت سوخت به پیشرفت واکنش و تشکیل ناحیه شعله کمک می کند.

آنالیز مسیر واکنش در ناحیه شعله نشان می دهد که مسیر غالب در این ناحیه، $\text{H}_2 \rightarrow \text{H}_2\text{O}$ است. در این مسیر بر اساس واکنش ۱۰، اتم های سوخت در برخورد با تعداد زیادی از رادیکال های فعال OH منجر به تولید محصول نهایی یعنی آب می گردد. همان طور که در شکل (۲-ج) نیز شرح داده شد، بیشترین میزان H_2O در این ناحیه تولید می شود.

آنالیز مسیر واکنش در سمت اکسید کننده کمی پیچیده تر است و واکنش ها در آن با نرخ بیشتری انجام می شود. علت این موضوع اضافه شدن رادیکال آزاد O ناشی از شکست زنجیره اتم های O_2 در سمت اکسید کننده است. در آنالیز این ناحیه گونه های H_2 ، H_2O_2 و H_2O ($\text{H}_2\text{O}_2 \rightarrow \text{H}_2\text{O}$ ، $\text{H}_2 \rightarrow \text{H}_2\text{O}$ و $\text{HO}_2 \rightarrow \text{H}_2\text{O}$) طی واکنش های ۱۰، ۱۳ و ۲۰ به تولید H_2O می انجامد. گونه های H_2O_2 و HO_2 در یک مسیر برگشتی ($\text{H}_2\text{O}_2 \rightarrow \text{H}_2$ و $\text{HO}_2 \rightarrow \text{H}_2$) گونه H_2 را باز تولید می کنند (واکنش های ۱۷ و ۱۹). علاوه بر این، گونه های H_2O_2 و HO_2 در واکنش های ۱۸، ۱۹ و ۲۰ به طور رفت و برگشت یکدیگر را تولید و مصرف می کنند که بر اساس مقدار نرخ انجام واکنش های رفت و برگشت، میزان تولید H_2O_2 بیشتر است ($\text{HO}_2 \leftrightarrow \text{H}_2\text{O}_2$). در نهایت از طریق واکنش های ۱، ۱۳، ۱۵، ۱۷ و ۱۸ به میزان زیادی O_2 تولید می کند. این گونه طی واکنش های برگشت به میزان کمی باز تولید می شود. تولید گونه O_2 در این مرحله نقش به سزایی در تولید رادیکال فعال O در مجاورت ناحیه شعله دارد که به افزایش نرخ واکنش ها در ناحیه شعله کمک می کند.

اثر پارامترهای عملکردی احتراق هیدروژن بر تولید انرژی و تغییرات آنتالپی. شکل (۳) اثر تغییر فشار بر دما، انرژی و آنتالپی محسوس را نشان می دهد. نمودارهای این شکل بر حسب فاصله بین دهانه دو نازل رسم شده است.

جنبش مولکولی و سطح انرژی به افزایش سطح انتروپی سوخت نیز می‌انجامد (شکل ۵-b). سطح انتروپی در ناحیه شعله با افزایش دمای ورودی سوخت کاهش یافت که به دلیل افزایش انتقال حرارت به محیط در این ناحیه است.



شکل ۴ اثر دمای محیط بر تغییرات دما، انتروپی و آنتالپی محسوس بر

حسب فاصله بین دهانه دو نازل

$P=1 \text{ atm}$, $T_{\text{fuel}}=300 \text{ K}$, $T_{\text{Oxidizer}}=300 \text{ K}$, $V_{\text{fuel}}=100 \text{ cm/s}$,)

$(V_{\text{Oxidizer}}=100 \text{ cm/s})$

طور که در این شکل مشاهده می‌شود، عرض ناحیه شعله با افزایش فشار کاهش می‌یابد و دهانه نمودار در ناحیه ماکزیمم دما باریک‌تر شده است. نرخ افزایش ماکزیمم دما با افزایش بیشتر فشار، روندی کاهشی دارد و در صورت ادامه روند افزایش فشار، ماکزیمم دما به مقدار کمی افزایش خواهد یافت.

افزایش فشار باعث کاهش سطح انتروپی گردید (شکل ۵-b-۳). افزایش فشار با کاهش بی‌نظمی و حرکت کاتوره‌ای مولکول‌ها و اتم‌ها منجر به کاهش سطح انتروپی می‌گردد. از طرف دیگر افزایش دما به دلیل افزایش فشار که در شکل (۳-a) توضیح داده شد، باعث انتقال بیشتر گرما به محیط شده و سطح انتروپی را کاهش می‌دهد. روند کاهش انتروپی با افزایش فشار به تدریج کاهش می‌یابد.

در شکل (۳-c) افزایش فشار باعث افزایش آنتالپی محسوس گردیده است. افزایش فشار با افزایش نرخ انجام واکنش‌ها، دما و متعاقب آن تولید گرمای بیشتر منجر به افزایش آنتالپی می‌گردد. روند افزایش آنتالپی با افزایش فشار به تدریج کاهش می‌یابد.

اثر تغییر دمای محیط بر دما، انتروپی و آنتالپی محسوس در شکل (۴) نشان داده شده است. به طور کلی افزایش دمای محیط از ۱۰۰ K تا ۴۰۰ K اثر قابل توجهی بر دما، انتروپی و آنتالپی محسوس ندارد. با توجه به این که دمای احتراق هیدروژن بسیار بالاتر از سطح دمای محیط و در حدود ۲۵۰۰ K است، افزایش دمای محیط در این سطح تأثیر چندانی ندارد. صرف نظر از این که امکان بالا بردن دمای محیط تا سطح دمای احتراق وجود ندارد، به لحاظ فیزیکی نیز منطقی به نظر نمی‌رسد. بنابراین دماهای محیط بالاتر در این پژوهش بررسی نگردید.

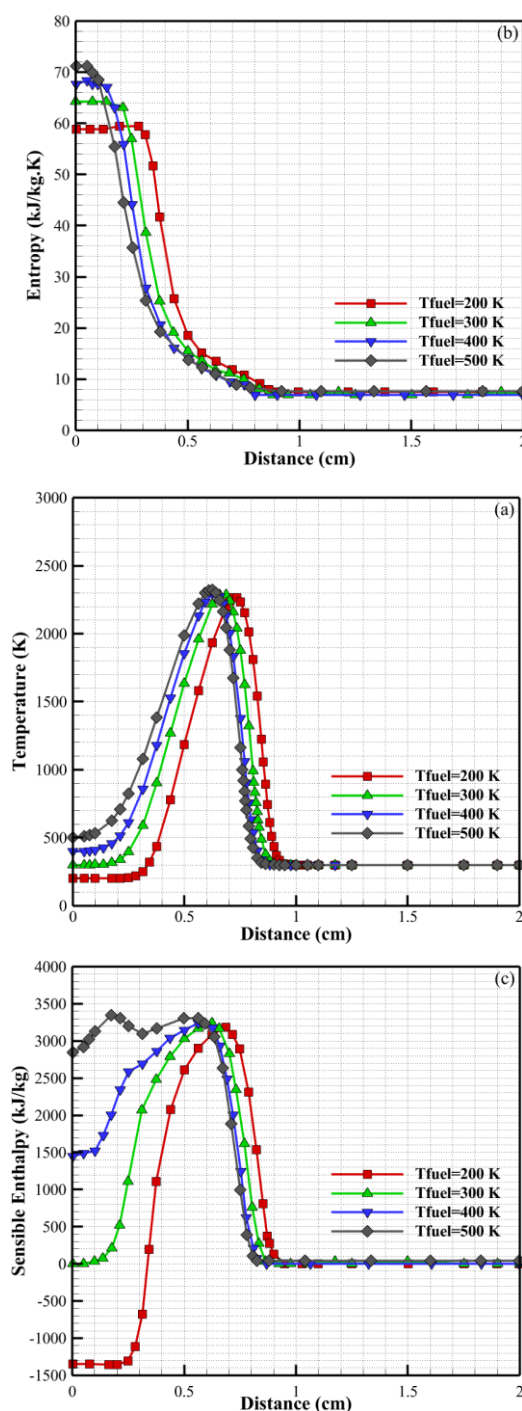
شکل (۵) اثر تغییر دمای ورودی سوخت بر دما، انتروپی و آنتالپی محسوس را نشان می‌دهد. همان‌طور که در شکل (۵-a) مشاهده می‌شود، افزایش دمای ورودی سوخت ماکزیمم دما را افزایش می‌دهد. افزایش دمای ورودی سوخت علاوه بر این که با افزایش دمای گونه H_2 منجر به افزایش نرخ واکنش‌های تولید کننده رادیکال‌های فعال H و OH می‌شود، با افزایش دمای ناحیه شعله نیز منجر به افزایش نرخ انجام واکنش کلی احتراق می‌شود. بنابراین ماکزیمم دمای احتراق افزایش می‌یابد. نکته دیگری که در این جا مطرح می‌شود حرکت موقعیت ماکزیمم دما به سمت سوخت است که به دلیل افزایش نرخ تولید رادیکال‌های فعال در سمت سوخت به دلیل افزایش دمای ورودی سوخت است. افزایش دمای ورودی سوخت از طریق افزایش دما، افزایش

آنتالپی منفی یعنی فرایند گرماگیر بوده است. علت این موضوع آن است که دمای ورودی سوخت کمتر از دمای محیط (300 K) بوده و بنابراین برای شروع فرایند از محیط گرما جذب کرده است.

نکته دوم این که افزایش دمای ورودی سوخت منجر به افزایش ماکزیمم آنتالپی می گردد که به علت افزایش دما، افزایش نرخ تولید رادیکالهای فعال و در نهایت افزایش نرخ انجام واکنشها است. نکته سوم مربوط به منحنی آنتالپی در دمای ورودی سوخت 500 K است که دارای دو نقطه ماکزیمم است. یکی در ناحیه شعله و دیگری قبل از ناحیه شعله و در سمت سوخت. علت این موضوع آن است که بالا بردن دمای سوخت تا سطح 500 K باعث شده است که سوخت قبل از موقعیت ناحیه شعله دچار پیش اشتعالی یا خودسوزی شود. به همین دلیل این منحنی دارای دو نقطه ماکزیمم است.

اثر تغییر دمای ورودی اکسید کننده بر دما، انترپیی و آنتالپی محسوس در شکل (۶) نشان داده شده است. همان طور که در شکل (۶-ا) مشاهده می شود، افزایش دمای ورودی اکسید کننده ماکزیمم دما را افزایش می دهد. میزان افزایش ماکزیمم دما در این حالت بیشتر است نسبت به حالتی که دمای ورودی سوخت افزایش یافت (شکل ۵-ا). افزایش دمای ورودی اکسید کننده با افزایش دمای گونه O_2 منجر به افزایش نرخ واکنشهای تولید کننده رادیکال فعال O می شود که در کنار رادیکالهای فعال H و OH افزایش بیشتر دما را منجر می شود. افزایش دمای ناحیه شعله نیز منجر به افزایش نرخ انجام واکنش کلی احتراق و در نتیجه افزایش ماکزیمم دما می شود.

نکته دیگری که در این جا قابل توجه است حرکت موقعیت ماکزیمم دما به سمت اکسید کننده است که به دلیل افزایش نرخ تولید رادیکال فعال O در سمت اکسید کننده به دلیل افزایش دمای ورودی اکسید کننده است. بر خلاف تأثیر قابل توجه افزایش دمای ورودی سوخت بر انترپیی (شکل ۵-ب)، افزایش دمای ورودی اکسید کننده تأثیر قابل توجهی بر سطح انترپیی در سوخت و اکسید کننده ندارد و تنها تأثیر آن افزایش انترپیی در ناحیه شعله است (شکل ۶-ب). این اثر از طریق افزایش دما، افزایش جنبش مولکولی و سطح انرژی صورت می پذیرد.



شکل ۵ اثر دمای ورودی سوخت بر تغییرات دما، انترپیی و آنتالپی محسوس بر حسب فاصله بین دهانه دو نازل

$$P=1\text{ atm}, T_{\text{ambient}}=300\text{ K}, T_{\text{Oxidizer}}=300\text{ K}, V_{\text{fuel}}=100\text{ cm/s}, \\ (V_{\text{Oxidizer}}=100\text{ cm/s})$$

در رابطه با اثر تغییر دمای ورودی سوخت بر آنتالپی محسوس چند نکته حائز اهمیت است (شکل ۵-ج). نکته اول این که در دمای ورودی سوخت 200 K سطح آنتالپی کمتر از صفر است و

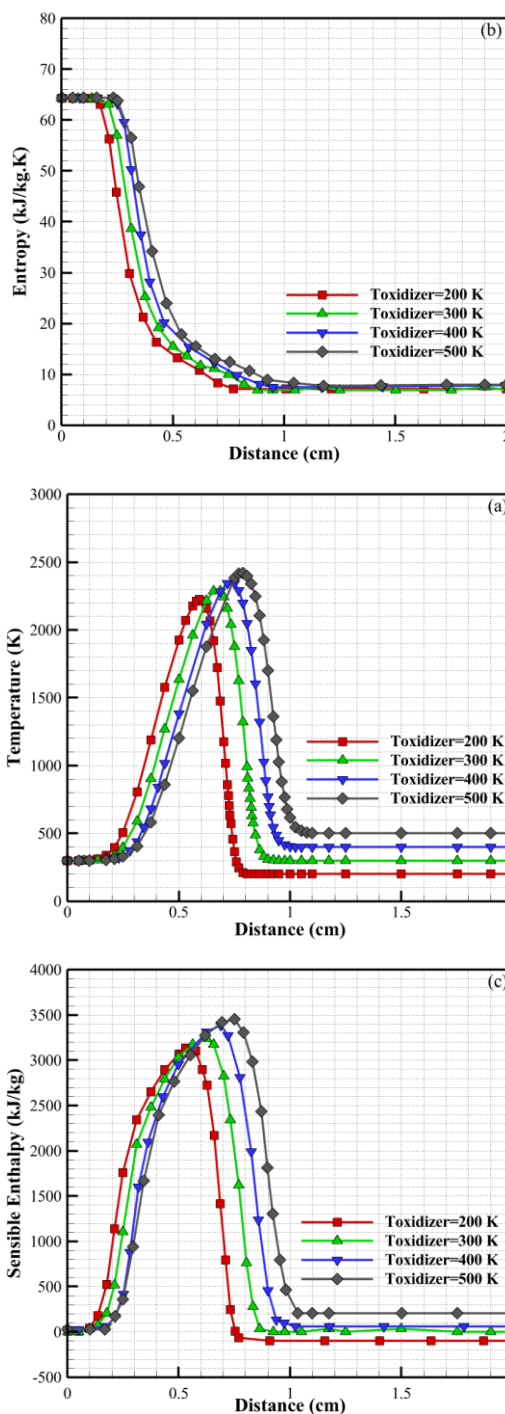
معنی گرماگیر بودن فرایند در سمت اکسید کننده است. اما سطح آنتالپی در این جا نسبت به سطح آنتالپی در دمای ورودی سوخت 200 K بالاتر است که به دلیل حضور کمتر رادیکال‌های فعال H و OH در سمت اکسید کننده است. با افزایش دمای اکسید کننده تا 500 K هیچ گونه پیش اشتعالی یا خودسوزی در سوخت رخ نمی‌دهد زیرا تأثیر افزایش دمای ورودی اکسید کننده در ازدیاد تولید گونه‌ها و رادیکال‌های فعال به اندازه تأثیر افزایش دمای ورودی سوخت نیست.

شکل (۷) اثر تغییر سرعت ورودی سوخت بر دما، انتروپی و آنتالپی محسوس را نشان می‌دهد. همان طور که در شکل (۷-ا) مشاهده می‌شود، افزایش سرعت ورودی سوخت تأثیر چشمگیری بر مقدار ماکزیمم دما ندارد و حتی در سرعت‌های بالا منجر به اندکی کاهش ماکزیمم دما می‌گردد که می‌تواند به علت کاهش دمای ناحیه شعله به علت سرعت زیاد جریان سوخت و کاهش نرخ انجام واکنش‌ها باشد.

موقعیت ماکزیمم دما در شکل (۷-ا) با افزایش سرعت ورودی سوخت به سمت اکسید کننده جا به جا می‌شود که این به علت افزایش مومنتم ورودی سوخت و انتقال ناحیه شعله به سمت اکسید کننده است. نکته قابل توجه در این شکل آن است که در سرعت ورودی سوخت 10 cm/s ، مومنتم سوخت به حدی کم است که ناحیه شعله در دهانه نازل سوخت شکل گرفته است و روند افزایشی منحنی دما از $x=0\text{ cm}$ آغاز شده است.

دقت در شکل (۷-ب) نشان می‌دهد که افزایش سرعت ورودی سوخت تأثیر چندانی بر سطح انتروپی در سمت سوخت و اکسید کننده ندارد. اما در ناحیه شعله سطح انتروپی افزایش یافته است. با توجه به انتقال ناحیه شعله به سمت اکسید کننده با افزایش سرعت ورودی سوخت، شروع روند کاهشی سطح انتروپی در منحنی‌های این شکل با افزایش سرعت ورودی سوخت به تاخیر افتاده است. نکته قابل توجه در این جا نیز منحنی مربوط به سرعت ورودی سوخت 10 cm/s است که روند کاهشی آن به سرعت و از دهانه نازل سوخت ($x=0\text{ cm}$) آغاز شده است که به دلیل شکل گیری ناحیه شعله از دهانه نازل سوخت است.

تغییرات آنتالپی محسوس بر اثر افزایش سرعت ورودی سوخت نیز همانند تغییرات دما ناچیز است و حتی در سرعت‌های بالا منجر به کاهش ماکزیمم مقدار آنتالپی شده است (شکل ۷-ج).



شکل ۶ اثر دمای ورودی اکسید کننده بر تغییرات دما، انتروپی و آنتالپی محسوس بر حسب فاصله بین دهانه دو نازل

$P=1\text{ atm}$, $T_{\text{ambient}}=300\text{ K}$, $T_{\text{fuel}}=300\text{ K}$, $V_{\text{fuel}}=100\text{ cm/s}$,)

($V_{\text{Oxidizer}}=100\text{ cm/s}$)

افزایش دمای ورودی اکسید کننده نیز به افزایش ماکزیمم سطح آنتالپی محسوس می‌انجامد (شکل ۷-ج). در سطح دمای ورودی اکسید کننده 200 K مقدار آنتالپی منفی است و این به

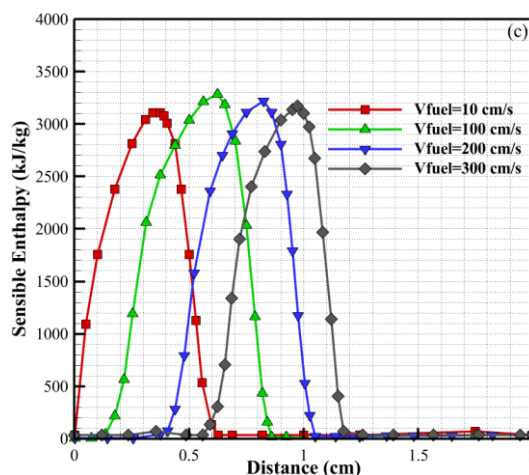
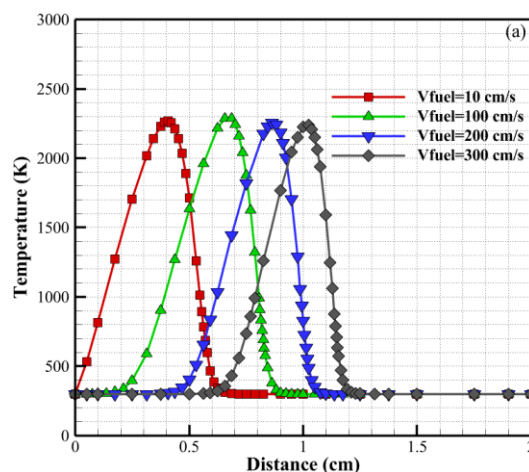
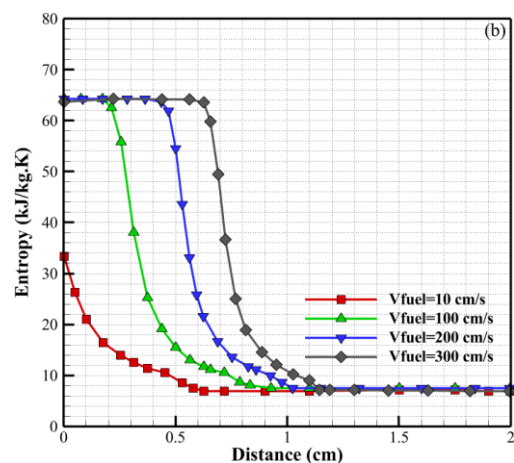
بررسی اثر تغییر سرعت ورودی اکسید کننده بر دما، انترپوی و آنتالپی محسوس در شکل (۸) مشاهده می شود. افزایش سرعت ورودی جریان اکسید کننده باعث کاهش ماکزیمم دما می شود (شکل ۸-a). این موضوع چند علت دارد. اول این که افزایش سرعت جریان اکسید کننده به خاطر خنک کنندگی ناحیه شعله منجر به کاهش دما و در نتیجه کاهش نرخ تولید رادیکال های فعال و در نتیجه کاهش نرخ انجام واکنش ها می شود. دوم این که در سمت اکسید کننده گونه های O_2 و N_2 حضور دارند و رادیکال فعال این ناحیه O است که نسبت به رادیکال های فعال سمت سوخت یعنی H و OH کسر مولی کمتری دارد و تأثیر کمتری در افزایش نرخ انجام واکنش ها دارد (شکل ۲-b). سوم این که گونه N_2 که تا حد زیادی در ناحیه شعله دست نخورده باقی می ماند، خاصیت رقیق کنندگی دارد و علاوه بر کاهش دما از طریق رقیق سازی با انجام واکنش با رادیکال فعال O تبدیل به آلاینده NO_x شده و از این طریق با کاهش نرخ انجام واکنش ها ماکزیمم دما را کاهش می دهد. شکل (۲-c) نشان می دهد که کسر مولی گونه N_2 در موقعیت ماکزیمم دما در ناحیه شعله در حدود ۰/۶ است که نسبت به مقدار اولیه آن یعنی ۰/۷۹ به مقدار کمی در واکنش ها شرکت کرده و مصرف شده است.

موقعیت ماکزیمم دما با افزایش سرعت ورودی اکسید کننده به سمت سوخت جا به جا می شود که این به علت افزایش مومنتم ورودی اکسید کننده و انتقال ناحیه شعله به سمت سوخت است. نکته قابل توجه در این شکل آن است که در سرعت ورودی اکسید کننده 10 cm/s ، مومنتم اکسید کننده به حدی کم است که ناحیه شعله در دهانه نازل اکسید کننده شکل گرفته است و روند افزایشی منحنی دما از $x=2 \text{ cm}$ آغاز شده است.

دقت در شکل (۸-b) نشان می دهد که افزایش سرعت ورودی اکسید کننده تأثیر چندانی بر سطح انترپوی در سمت سوخت و اکسید کننده ندارد. اما در ناحیه شعله و بر خلاف شکل (۷-b) سطح انترپوی به شدت کاهش یافته است. با توجه به انتقال ناحیه شعله به سمت سوخت با افزایش سرعت ورودی اکسید کننده، شروع روند کاهشی سطح انترپوی در منحنی های این شکل با افزایش سرعت ورودی اکسید کننده به سرعت آغاز شده است.

تغییرات آنتالپی محسوس بر اثر افزایش سرعت ورودی اکسید کننده روندی کاهشی دارد (شکل ۸-c) که به علت کاهش ماکزیمم دما و متعاقب آن کاهش تولید رادیکال های فعال و در

(۷). علت این موضوع همان طور که پیش تر گفته شد می تواند به علت کاهش دمای ناحیه شعله به علت سرعت زیاد جریان سوخت و کاهش نرخ انجام واکنش ها باشد.



شکل ۷ اثر سرعت ورودی سوخت بر تغییرات دما، انترپوی و آنتالپی

محسوس بر حسب فاصله بین دهانه دو نازل

($P=1 \text{ atm}$, $T_{\text{ambien}}=300 \text{ K}$, $T_{\text{fuel}}=300 \text{ K}$, $T_{\text{Oxidizer}}=300 \text{ K}$,)

($V_{\text{Oxidizer}}=100 \text{ cm/s}$)

جمع بندی

در این تحقیق مطالعه‌ی پارامتری احتراق هیدروژن در مدل شعله نفوذی انجام و اثر پارامترهای عملکردی احتراق بر تولید انترופی و تغییرات آنتالپی بررسی گردید. مدل مورد استفاده، جریان مخالف بوده و شبیه‌سازی به کمک نرم افزار شبیه ساز کمکین انجام شد. برخی از مهم ترین نتایج به دست آمده از پژوهش حاضر به شرح زیر است:

۱. سطح انترופی در ناحیه شعله به شدت کاهش یافت که این کاهش به دلیل انتقال گرمای زیادی به محیط در ناحیه شعله است.

۲. سطح آنتالپی محسوس در ناحیه شعله به شدت افزایش یافت. مقدار مثبت آنتالپی نشان می دهد که فرایند واکنش احتراق در این ناحیه گرمازا است.

۳. افزایش فشار با افزایش نرخ انجام واکنش ها منجر به افزایش دما گردید. افزایش فشار همچنین سطح انترופی سوخت را کاهش داد. اثر افزایش فشار بر آنتالپی محسوس به صورت افزایش مقدار ماکزیمم آنتالپی بود.

۴. تغییر دمای محیط تأثیر قابل توجهی بر دما، انترופی و آنتالپی محسوس نداشت.

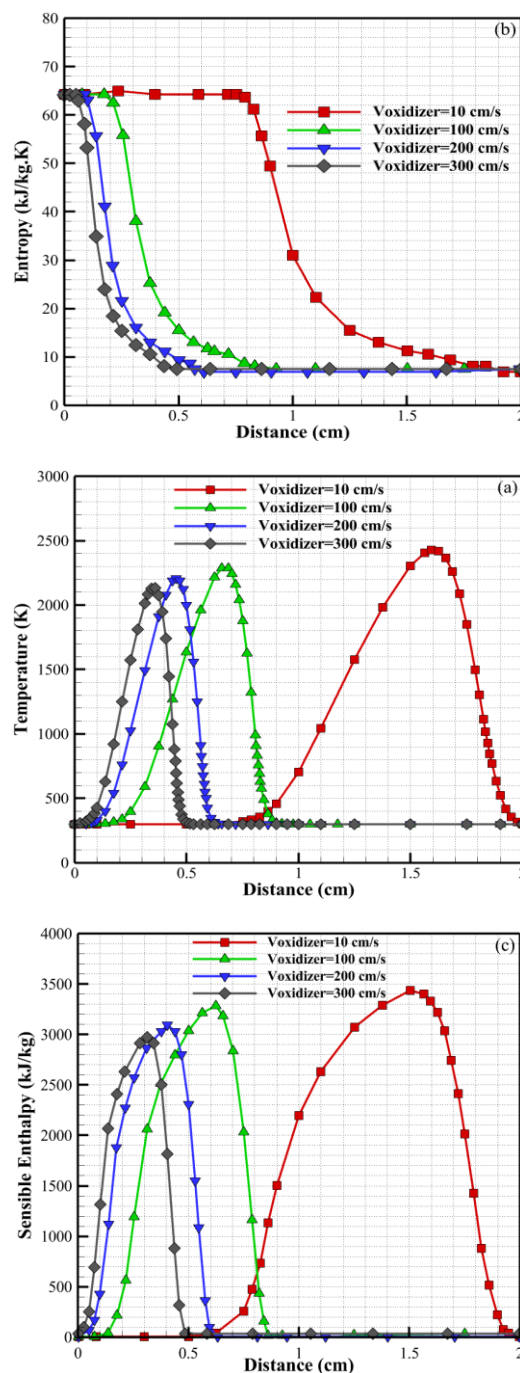
۵. افزایش دمای ورودی سوخت، ماکزیمم دما و آنتالپی محسوس را افزایش داده و سطح انترופی سوخت افزایش یافت. اما در ناحیه شعله سطح انترופی کاهش یافت. افزایش زیاد دمای ورودی سوخت تا سطح 500 K منجر به خودسوزی یا پیش اشتعالی سوخت قبل از رسیدن به ناحیه شعله گردید.

۶. افزایش دمای ورودی اکسید کننده ماکزیمم دما و آنتالپی محسوس را افزایش داد. اما تأثیر قابل توجهی بر سطح انترופی سوخت و اکسید کننده نداشت. در ناحیه شعله، سطح انترופی با افزایش دمای ورودی اکسید کننده افزایش یافت.

۷. افزایش سرعت ورودی سوخت تأثیر کمی بر مقدار ماکزیمم دما، ماکزیمم آنتالپی محسوس و سطح انترופی سوخت و اکسید کننده داشت. اما در ناحیه شعله سطح انترופی را افزایش داد.

۸. افزایش سرعت ورودی اکسید کننده ماکزیمم دما و آنتالپی محسوس را کاهش داد. اگر چه افزایش سرعت ورودی اکسید کننده بر سطح انترופی سوخت و اکسید کننده تأثیر قابل توجهی نداشت، اما در ناحیه شعله منجر به کاهش سطح

نتیجه کاهش نرخ انجام واکنش ها است. از طرفی کاهش دمای ناحیه شعله به علت سرعت زیاد جریان اکسید کننده و کاهش نرخ انجام واکنش ها دلیلی بر کاهش ماکزیمم آنتالپی است.



شکل ۸ اثر سرعت ورودی اکسید کننده بر تغییرات دما، انترופی و آنتالپی محسوس بر حسب فاصله بین دهانه دو نازل
($P=1\text{ atm}$, $T_{\text{ambient}}=300\text{ K}$, $T_{\text{fuel}}=300\text{ K}$, $T_{\text{oxidizer}}=300\text{ K}$,)
($V_{\text{fuel}}=100\text{ cm/s}$)

Large Eddy Simulation	شبیه‌سازی گردابی بزرگ	انتروپی گردید.
Reactive Flow Module	ماژول جریان واکنش پذیر	
Mesoscale	مقیاس مزو	واژه‌نامه
Eulerian Stochastic Field	میدان تصادفی اویلری	آنالیز مسیر واکنش
Double-Channel Micro-Combustor	میکرو احتراق دو کاناله	آنتالپی
CHEMKIN Software	نرم افزار کمکین	اگزرژی
Noise	نویز	انتروپی
Viscosity	ویسکوزیته	ترمو آکوستیک
		توسعه پایدار
		خودسوزی
		رادیکال فعال
	تقدیر و تشکر	
		واژه‌نامه
		Reaction Pathway Analysis
		Enthalpy
		Exergy
		Entropy
		Thermoacoustic
		Sustainable Development
		Spontaneous Ignition
		Active Radical

مراجع

- [1] A. Asadi and M. Yadegari, "The study of the effect of fuel dilution in methane/air counterflow diffusion flames on the emission of environmental pollutants," *Journal of Mechanical Engineering*, vol. 33, no. 6, pp. 25–34, 2024. [In Persian] <https://doi.org/10.30506/mmep.2024.2025565.2166>
- [2] J. Khadem and A. Asadi, "Numerical study on counterflow diffusion flames of natural gas with CO₂ dilution," *Fuel and Combustion*, vol. 4, no. 2, pp. 17–28, 2012. [In Persian]
- [3] A. Asadi, "The Study of the Effect of Lewis Number on the Laminar Diffusion Flames," *Journal of Mechanical Engineering*, vol. 33, no. 5, pp. 3-13, 2024. [In Persian] <https://doi.org/10.30506/mmep.2024.2033635.2180>
- [4] A. Asadi and J. Khadem, "The Numerical Study of Extinction Limits and Structure of H₂/O₂ Counterflow Diffusion Flame with Ar and He Dilution," *Journal of Applied and Computational Sciences in Mechanics*, vol. 24, no. 2, 2013, [In Persian]
- [5] L. Acampora and F. S. Marra, "Effects of Soret diffusion on the exergy losses in hydrogen laminar premixed flames," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 48, no. 73, pp. 28539-28548, 2023. <https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2023.03.168>
- [6] D. Jiang, W. Yang, and J. Teng, "Entropy generation analysis of fuel lean premixed CO/H₂/air flames," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 40, no. 15, pp. 5210-5220, 2015. <https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2015.02.082>
- [7] J. Zhang, A. Zhong, Z. Huang, and D. Han, "Second-law thermodynamic analysis in premixed flames of ammonia and hydrogen binary fuels," *Journal of Engineering for Gas Turbines and Power*, vol. 141, no. 7, p. 071007, 2019. <https://doi.org/10.1115/1.4042412>
- [8] L. Acampora and F. S. Marra, "Second law thermodynamic analysis of syngas premixed flames," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 45, no. 21, pp. 12185-12202, 2020. <https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2020.02.142>
- [9] F. Pan, J. Zhang, D. Han, and T. Lu, "Numerical study on exergy losses of iso-octane constant-volume combustion with water addition," *Fuel*, vol. 248, pp. 127-135, 2019. <https://doi.org/10.1016/j.fuel.2019.03.068>
- [10] J. O. Hirschfelder, C. F. Curtiss, and R. B. Bird, *Molecular theory of gases and liquids*. Wiley New York, 1964.

- [11] H. Wu, W. Huang, H. Zhao, W. Sun, Z. Huang, and Y. Zhang, "Laminar Flame Structure-Dependent Exergy Destruction Behavior at Auto-Ignition Time Scale: A Case Study of Dimethyl Ether (DME)," *Journal of Thermal Science*, pp. 1-15, 2024. <https://doi.org/10.1007/s11630-024-1924-1>
- [12] J. Zhang, D. Han, and Z. Huang, "Second-law thermodynamic analysis for premixed hydrogen flames with diluents of argon/nitrogen/carbon dioxide," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 44, no. 10, pp. 5020-5029, 2019. <https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2019.01.041>
- [13] Y. Liu, J. Zhang, D. Ju, Z. Huang, and D. Han, "Analysis of exergy losses in laminar premixed flames of methane/hydrogen blends," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 44, no. 43, pp. 24043-24053, 2019. <https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2019.07.123>
- [14] K. Nishida, T. Takagi, and S. Kinoshita, "Analysis of entropy generation and exergy loss during combustion," *Proceedings of the Combustion Institute*, vol. 29, no. 1, pp. 869-874, 2002. [https://doi.org/10.1016/S1540-7489\(02\)80111-0](https://doi.org/10.1016/S1540-7489(02)80111-0)
- [15] S. Xue, Y. Tang, W. Han, and L. Yang, "Effects of strain and pressure on entropy generation in laminar flames," *Combustion and Flame*, vol. 269, p. 113688, 2024. <https://doi.org/10.1016/j.combustflame.2024.113688>
- [16] B. Zhao, "Entropy transfer efficiency-effectiveness method for heat exchangers, part 1: Local entropy generation number and operation performance limits," *Energy*, vol. 304, p. 132133, 2024. <https://doi.org/10.1016/j.energy.2024.132133>
- [17] H. Rong and D. Zhao, "Thermodynamic and entropy generation analyses of Telsa-valve structured meso-scale combustors fuelled with hydrogen for thermophotovoltaic applications," *Energy*, p. 132788, 2024. <https://doi.org/10.1016/j.energy.2024.132788>
- [18] P. Badhuk and R. Ravikrishna, "Flame inhibition by aqueous solution of Alkali salts in methane and LPG laminar diffusion flames," *Fire Safety Journal*, vol. 130, p. 103586, 2022. <https://doi.org/10.1016/j.firesaf.2022.103586>
- [19] H. Zhao, D. Zhao, and S. Becker, "Entropy production and enhanced thermal performance studies on counter-flow double-channel hydrogen/ammonia-fuelled micro-combustors with different shaped internal threads," *International Journal of Hydrogen Energy*, vol. 47, no. 85, pp. 36306-36322, 2022. <https://doi.org/10.1016/j.ijhydene.2022.08.168>
- [20] A. Sadiki, S. Agrebi, and F. Ries, "Entropy Generation Analysis in Turbulent Reacting Flows and Near Wall: A Review," *Entropy*, vol. 24, no. 8, p. 1099, 2022. <https://doi.org/10.3390/e24081099>
- [21] L. Dressler, H. Nicolai, S. Agrebi, F. Ries, and A. Sadiki, "Computation of entropy production in stratified flames based on chemistry tabulation and an eulerian transported probability density function approach," *Entropy*, vol. 24, no. 5, p. 615, 2022. <https://doi.org/10.3390/e24050615>
- [22] H. Yan, G. Tang, C. Wang, L. Li, Y. Zhou, Z. Zhang, and C. Lou, "Thermodynamics irreversibilities analysis of oxy-fuel diffusion flames: The effect of oxygen concentration," *Entropy*, vol. 24, no. 2, p. 205, 2022. <https://doi.org/10.3390/e24020205>
- [23] M. Mohammadi and M. S. Abedinejad, "Analysis of NO Formation and Entropy Generation in a Reactive Flow," *Aerospace*, vol. 9, no. 11, p. 666, 2022. <https://doi.org/10.3390/aerospace9110666>
- [24] C.-R. Yu and C.-Y. Wu, "An empirical formula to predict the overall irreversibility of counter-flow premixed flames

- of methane and its mixtures," *Journal of Thermal Analysis and Calorimetry*, vol. 147, no. 24, pp. 14587-14599, 2022.
<https://doi.org/10.1007/s10973-022-11573-4>
- [25] R. N. Kumar, S. M. Kumaran, and V. Raghavan, "Numerical analysis of structure, stability and entropy generation in biogas coflow diffusion flames," *Archive of Mechanical Engineering*, pp. 99-128-99-128, 2022.
<https://doi.org/10.24425/ame.2021.139648>
- [26] R. Stephen, "Turns. An introduction to combustion: concepts and applications," *Mechanical Engineering Series. McGraw Hill*, p. 51, 2000.
- [27] A. E. Lutz, R. J. Kee, J. F. Grcar, and F. M. Rupley, "OPPDIF: A Fortran program for computing opposed-flow diffusion flames," Sandia National Lab.(SNL-CA), Livermore, CA (United States), 1997.
<https://doi.org/10.2172/568983>