

Amirkabir Journal of Mechanical Engineering

Amirkabir J. Mech. Eng., 53(Special Issue 5) (2021) 779-782 DOI: 10.22060/mej.2021.18209.6773

Analytical model for the non-premixed combustion of the titanium dust cloud in counter-flow geometry

M. Farmahini Farahani, N. Hasanvand*, M. Bidabadi

School of Engineering, Mechanical Engineering Department, Iran University of Science and Technology, Tehran, Iran

ABSTRACT: Today, the issue of achieving high-efficiency energy is important in various industries. The study of metal particle combustion is very important due to its increasing applications. Among these applications, it is possible to produce particle oxides with various applications, high energy density as a result of the increase in temperature due to combustion, medical applications, etc. In this paper, the analytical model of titanium dust particle combustion in the counter-flow configuration with a multi-zone approach was investigated. The governing equations, consist of mass and energy conservation was expressed and became dimensionless using dimensionless parameters and solved by using appropriate boundary and jump conditions in Matlab and Mathematica software. After solving the equations, the distribution of temperature and mass fraction of the components was presented and the effect of some important parameters such as Lewis number and mass particle concentration was investigated. It was observed that with increasing Lewis number from 0.6 to 1.4 at 300 g/m3, the flame temperature decreased from 3600 K to 3050 K, also the reduction of mass diffusion caused the flame position to be transferred to the oxidizer nozzle. Also with an increasing particle diameter of fuel from 2 μ m to 200 μ m, the temperature and position of the flame were shifted from 3600 K and -1.8 mm to 3400 K and -1 mm, respectively.

Review History:

Received: Apr. 08, 2020 Revised: Nov. 02, 2020 Accepted: Dec. 24, 2020 Available Online: Feb. 21, 2121

Keywords:

Combustion of particles
Non-premixed
Counter-flow
Lewis number
Analytical model.

1-Introduction

Combustion of titanium particles is used in various fields. In this area, various works have been done that can be classified from different aspects. Molodetsky and Vicenzi [1] investigated combustion phases, particle burning time and temperature of combustion of titanium particles in the air. Karasev et al. [2] investigated the formation of metal oxide nanoparticles in the combustion of titanium and aluminum droplets. Cairns et al. [3] investigated the effect of oxygen concentration on the combustion of titanium particles.

According to a review of resources in this area, it was observed that the combustion of the titanium particles has been studied experimentally and numerically. In this paper, an analytical study of non-premixed combustion of the titanium dust particle in the counter-flow configuration with a multi-zone approach has been carried out. After presenting the governing equations, including the equations of energy conservation and mass conservation of components and nondimensionalization, mass fraction distribution of components and temperature in the solution domain presented and then the effect of some important parameters such as Lewis number, particle diameter size and mass particle concentration investigated.

2- Methodology

According to Fig. 1, three-zone are considered. The first zone is $X = -\infty$ to $X = X_f$, the second zone is $X = X_f$ to $X = X_{mett}$

*Corresponding author's email: nima_hasanvand@mecheng.iustac.ir

and the third zone is $X = X_{melt}$ to $X = +\infty$. The velocity field is considered to be u = -aX in the x-direction and a expresses the strain rate.

The governing equations include energy and mass conservation. The energy conservation equation is [4]:

$$-aX \frac{dT}{dX} = D_T \frac{d^2T}{dX^2} + \omega_S \frac{Q}{\rho C} - \omega_{melt} \frac{Q_{melt}}{C}$$
(1)

where D_{T} , Q and Q_{melt} are thermal diffusion coefficient, the heat released per unit mass of fuel consumed and the latent heat of melting of fuel particles, respectively.

The mass conservation equation of solid fuel particles is also expressed in the form of Eq. (2) [4]:

$$-aX \frac{dY_s}{dX} = -\frac{\omega_s}{\rho}$$
(2)

The mass conservation equation of products in the liquid phase is [4]:

$$-aX\left(\frac{dY_m}{dX}\right) = D_m\left(\frac{d^2Y_m}{dX^2}\right) + \omega_{melt}$$
(3)

where Y_m and D_m express the mass fraction of liquid products and the mass diffusion coefficient of liquid products respectively.

Copyrights for this article are retained by the author(s) with publishing rights granted to Amirkabir University Press. The content of this article is subject to the terms and conditions of the Creative Commons Attribution 4.0 International (CC-BY-NC 4.0) License. For more information, please visit https://www.creativecommons.org/licenses/by-nc/4.0/legalcode.



Fig. 1. General schematic of non-premixed combustion of titanium dust particles in the counter-flow configuration



Fig. 2. The flame temperature in terms of air initial mole fraction and comparison with previous works

Eq. (4) expresses the conservation of the oxidizer mass fraction [4]:

$$-aX \frac{dY_o}{dX} = D_o \frac{d^2Y_o}{dX^2} - \vartheta \frac{\omega_s}{\rho}$$
(4)

In the above equation, D_0 and ϑ are oxidizer mass diffusion coefficient and oxidizer stoichiometric mass ratio to fuel, respectively.

3- Results and Discussion

Fig. 2 represents the results of the flame temperature value in terms of the initial mole fraction of air and a comparison with previous works for validation.

In Fig. 3 the temperature distribution diagram versus position with different diameters is plotted. The maximum temperature is obtained in the flame region, which is approximately at X=-1.8 mm and is equal to 3600 K for 2 µm diameter.



Fig. 3. Temperature versus position



Fig. 4. Flame temperature versus Lewis number with considering mass particle concentration effect

In Fig. 4 the effect of Lewis number on the flame temperature is investigated by considering the effect of mass particle concentration. By increasing the Lewis number, which means a decrease in the mass diffusion, the flame temperature has decreased. Also, with increasing the concentration of fuel particles, the flame temperature has increased.

4- Conclusions

Due to the many applications of metal particle combustion, this paper investigates the non-premixed combustion of titanium dust particles in the counter-flow configuration. In this multi-zone modeling by using boundary and jump conditions are presented, governing equations in the combustion process in a dimensionless form including energy and species conservation were solved and the temperature distribution and mass fraction of the components were presented.

References

- I. Molodetsky, E. Vicenzi, E. Dreizin, C. Law, Phases of titanium combustion in air, Combustion and Flame, 112(4) (1998) 522-532.
- [2] V. Karasev, A. Onishchuk, S. Khromova, O. Glotov, V. Zarko, E. Pilyugina, C. Tsai, Formation of metal oxide nanoparticles in combustion of titanium and aluminum droplets, Combustion, Explosion and Shock Waves, 42(6) (2006) 649-662.
- [3] M. Cairns, D.L. Frost, S. Goroshin, Effect of Oxygen Concentration on the Combustion of Titanium Particles, in: International Colloquium on the Dynamics of Explosions and Reactive Systems, 2009, pp. 25-28.
- [4] S.A.H. Madani, M. Bidabadi, N.M. Aftah, A. Afzalabadi, Semi-analytical modeling of non-premixed counterflow combustion of metal dust, Journal of Thermal Analysis and Calorimetry, 137(2) (2019) 501-511.

HOW TO CITE THIS ARTICLE

M. Farmahini Farahani, N. Hasanvand, M. Bidabadi, . Analytical model for the non-premixed combustion of the titanium dust cloud in counter-flow geometry ,*Amirkabir J. Mech. Eng.*, 53(Special Issue 5) (2021) 779-782

DOI: 10.22060/mej.2021.18209.6773



This page intentionally left blank

نشریه مهندسی مکانیک امیرکبیر

نشریه مهندسی مکانیک امیرکبیر، دوره ۵۳ شماره ویژه ۵، سال ۱۴۰۰، صفحات ۳۳۰۷ تا ۳۳۱۶ DOI: 10.22060/mej.2021.18209.6773

ارائه مدل تحلیلی احتراق غیرپیش آمیخته ابر ذرات تیتانیوم در هندسه جریان متقابل

معین فرمهینی فراهانی ، نیما حسنوند*، مهدی بیدآبادی

دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه علم و صنعت ایران، تهران، ایران

تاریخچه داوری: دریافت: ۲۰ /۰۱/ ۱۳۹۹ بازنگری: ۲۲ /۰۸/ ۱۳۹۹ پذیرش: ۴ /۰۹/ ۱۳۹۹ ارائه آنلاین: ۳ /۱۲/ ۱۳۹۹

> کلمات کلیدی: احتراق ذرات غیر پیش آمیخته جریان متقابل عدد لوئیس مدل تحلیلی.

خلاصه: امروزه مطالعهی احتراق ذرات فلزی به واسطه کاربردهای روزافزون آن بسیار مورد توجه است. از جمله این کاربردها میتوان به تولید اکسید ذرات با کاربردهای گوناگون، چگالی انرژی بالا و در نتیجه افزایش دمای حاصل از احتراق، کاربردهای پزشکی و… اشاره نمود. در این پژوهش، به بررسی مدل تحلیلی احتراق غیرپیش آمیخته ابر ذرات تیتانیوم در هندسه جریان متقابل، با رویکرد چندناحیهای پرداخته شده است.. معادلات حاکم بر مسئله شامل بقای جرم اجزا و بقای انرژی بیان شد و با استفاده از شرایط مرزی و انطباقی مناسب، حل معادلات حاکم بر مسئله شامل بقای جرم متلب و متمتیکا ارائه شد. سپس توزیع دما و کسر جرمی سوخت، اکسیدکننده و محصولات سوختی در فاز مایع برحسب مکان رسم شد و تأثیر برخی متغیرها مانند عدد لوئیس، اندازه قطر ذرات و غلظت جرمی ذرات بر شعله مورد بررسی قرار گرفت. مشاهده گردید که در غلظت ۲۰۰ گرم بر مترمکعب با افزایش عدد لوئیس سوخت از ۱۶۰ تا ۲۰۱۰میزان دمای شعله از دست از ۲۶۰۰ کلوین تا ۲۰۵۰ کلوین کاهش یافت و همچنین مکان شعله به سمت نازل اکسیدکننده منتقل شد و علت این موضوع کاهش نفوذ جرم توجیه شد. همچنین با افزایش قطر ذرات سوخت از ۲۰۰ میکرون، دما و معله به مکان شرید بر تا ۲۰۵۰ کلوین کاهش یافت و همچنین مکان شعله به سمت نازل اکسیدکننده منتقل شد و علت این موضوع کاهش نفوذ جرم توجیه شد. همچنین با افزایش قطر ذرات سوخت از ۲۰۰ میکرون، دما و مکان شعله به تر تیب از ۲۶۰۰ کلوین و ۲۱۸ میلی متر به ۳۶۰۰ کلوین و ۱ میلی میر تغییر یافت.

۱– مقدمه

امروزه احتراق ذرات تیتانیوم در حوزههای مختلفی کاربرد دارد. یکی از مهمترین این موارد، تولید اکسید تیتانیوم به منظور کاربردهای پزشکی آن است [۱]. در حوزهی احتراق ذرات تیتاینوم کارهای مختلفی صورت گرفته که از جنبههای مختلفی قابل دستهبندی می باشند. مولدتسکی و ویکنزی [۲] فازهای احتراقی، زمان سوزش ذرات و دمای حاصل از احتراق ذرات تیتانیوم در هوا را بررسی کردند. همچنین زمان سوزش ذراتی با قطر ۲۴۰ تا ۲۸۰ میکرون در بازهی ۲۴۰ تا ۳۰۰ میلیثانیه مشاهده شد. دمای ذرات نیز به سرعت به ۲۱۰۰ کلوین رسید و سپس کاهش یافت و در ۲۱۰۰ کلوین ثابت گردید. میاتا و کوباتا [۳] احتراق ذرات تیتانیوم و زیرکونیوم با پتاسیم نیترات (به عنوان اکسیدکننده) را به صورت تجربی مورد بررسی قرار داد. مشاهده شد که ذرات تیتانیوم با گازهای حاصل از تجزیهی پتاسیم نیترات واکنش میدهند و نرخ سوزش به شدت به فشار محیط وابسته است. به دلیل وقوع واکنش در فاز گازی، زمان وقوع واکنش بسيار كم بود. برانچ و همكاران [۴] اشتعال و احتراق توده تيتانيوم و * نویسنده عهدهدار مکاتبات: Nima_hasanvand@mecheng.iust.ac.ir

منیزیم را در اکسیژن خالص و در فشار محیط با درنظر گیری اثرات جاذبه بررسی کرده است. وی با استفاده از طیفسنجی و مشاهدات کیفی، نرخ انتشار و طیف نشر واکنشهای فاز گاز را بدست آورده است. همچنین مشاهده شد که تلفات هدایت حرارتی تاثیر بسیاری بر دمای بحرانی و اشتعال داشته است. موکاسیان و همکاران [۵] رژیمهای احتراقی ماکروسکوپی و دینامیک تشکیل فاز را به صورت تجربی در سیستم تیتانیوم نیتروژن در فشار کم نیتروژن مورد بررسی قرار داد و مشاهده نمود که پیش از تشکیل محصولات اولیه، تیتانیوم نیترید تشکیل شد و همچنین توالی پیچیدهای را در تشکیل فاز احتراق موضعی مشاهده کرد. کاراسف و همکاران [۶] به بررسی تشکیل اکسید فلزی نانوذرات در احتراق قطرات تیتانیوم و آلومینیوم یرداخت. در احتراق تیتانیوم ناحیهی تشکیل نانوذرات تقریبا نزدیک سطح ذره واقع شد و در طول احتراق این ذرات در رژیم ناهمگن انجام شد و نانوذرات اکسید توسط هستهی بخار اکسید در فاصلهای حدود ۱۵ میکرون از سطح سوزش قطره تیتانیوم با قطر ۳۰۰ میکرون تشکیل شد. همچنین شفیروویچ و همکاران [۷] احتراق تک ذرات

(Creative Commons License) حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه امیرکبیر داده شده است. این مقاله تحت لیسانس آفرینندگی مردمی (Creative Commons License) حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه امیرکبیر داده شده است. این مقاله تحت لیسانس آفرینندگی مردمی (Creative Commons License) حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه امیرکبیر داده شده است. این مقاله تحت لیسانس آفرینندگی مردمی (Creative Commons License) حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه امیرکبیر داده شده است. این مقاله تحت لیسانس آفرینندگی مردمی (Creative Commons License) حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه امیرکبیر داده شده است. این

اشباع تیتانیوم با قطر ۲۰ تا ۱۲۵ میکرون را بررسی کرد و مشاهده نمود که به محض آغاز اشتعال، ذره ذوب شد و یک قطرهی کروی شکل گرفت. همچنین به کمک نشر نور ذرات، زمان سوزش محاسبه گشت. کرنز و همکاران [۸] اثر غلظت اکسیژن را در احتراق ذرات تیتانیوم مورد بررسی قرار داد. در پایان نتیجهی حاصلشده به این شکل بود که با افزایش قطر ذره، زمان سوزش نیز افزایش میافت و همچنین برای یک ذره مشخص، زمان سوزش استوکیومتری بیش تر از زمان سوزش با هوای اضافی بود و برای ذرات کوچک تر این دو زمان تقریبا برابر بودند.

بادیولا و درزین [۹] به شکل تجربی احتراق ذرات میکرونی تیتانیوم و زیرکونیوم را در هوا مورد بررسی قرار داد. این ذرات با قطر ۲ تا ۲۵ میکرون با عبور از پرتو لیزر cO₂ مشتعل شدند و زمانهای سوزش و دماهای احتراق اندازهگیری شد و با مطالعات پیشین مربوط به ذرات بزرگتر این دو فلز مقایسه شد. دمای متوسط احتراق برای هر دو فلز نسبتا به دمای آدیاباتیک شعله نزدیک بود. در محدوده ابعاد ذرات مورد آزمایش، دماهای احتراق ذرات به قطر ذره وابسته نبود و تنها زمان سوزش تابع ضعیفی از قطر ذرات گزارش شد.

بویلارد و همکاران [۱۰] احتمال و قابلیت انفجار میکرو و نانو پودر تیتانیوم را آزمایش کرد. پارامترهای انفجار برای هردو طیف از ذرات تیتانیوم شامل شدت و احتمال انفجار، حداقل انرژی و دمای اشتعال بود. نتایج نهایی نشان داد که نانوتیتانیوم بسیار حساستر از میکروتیتانیوم است. این ماده بسیار واکنش پذیر توصیف شده و اگرچه انفجار آن شدید و به آسانی رخ میداد اما قابل کنترل و پیش گیری توصیف شد. افزودن دیاکسید نانوتیتانیوم به مخلوط گرد و ذرات^۱ میتواند خطرات انفجار را کاهش و یا به کلی از بین ببرد.

با توجه به مرور منابع صورت گرفته در این حوزه، مشاهده گردید که احتراق ذرات تیتانیوم اغلب به روش تجربی و عددی مطالعه شده است. در این مقاله، به بررسی تحلیلی احتراق غیر پیش آمیخته ابر ذرات تیتانیوم در هندسه جریان متقابل با رویکرد چندناحیهای پرداخته شده است. پس از ارائه معادلات حاکم، شامل معادلات بقای انرژی و بقای جرم اجزا و انجام بی بعدسازی، توزیع کسر جرمی اجزا و دما در میدان حل ارائه شده است و سپس تأثیر برخی پارامترهای مهم مانند عدد لوئیس، اندازه قطر ذرات و میزان غلظت جرمی ذرات

بررسی شده است.

۲- رویکرد تحلیلی

در این قسمت فیزیک مسئله بیان و به شکل ریاضی مدل سازی \mathcal{R}_{c} یده است. جریان سوخت از $\infty - \mathbf{x}$ و جریان اکسیدکننده از $\mathbf{x} + \mathbf{x}$ به سمت ناحیه واکنش جریان مییابند. مطابق شکل (۱)، $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ به سمت ناحیه واکنش جریان مییابند. مطابق شکل (۱)، $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ به سمت ناحیه واکنش جریان مییابند. مطابق شکل (۱)، $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ به سمت ناحیه واکنش جریان مییابند. مطابق شکل (۱)، $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ به سمت ناحیه واکنش جریان می بادی او $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ امتداد و تا $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ ادامه دارد. ناحیه دوم از $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ تا \mathbf{x} ادامه دارد و سرانجام ناحیه سوم که از \mathbf{x}_{melt} آغاز و تا $\mathbf{x} = \mathbf{x}$ امتداد مییابد. میدان سرعت در نظر گرفته شده به این صورت است که سرعت در راستای_x برابر $\mathbf{x} = -\mathbf{a}$ است و ^a بیان گر نرخ کرنش می باشد. سینتیک شیمیایی به شکل یک واکنش کلی تک مرحله ای در نظر \mathcal{R}_{c} فته شده است [۱۱]:

$$v_F[F] + v_O[O] \to v_P[P] \tag{1}$$

که در رابطهی فوق نمادهای [F] ، [O] و [P] به ترتیب بیانگر سوخت، اکساینده و محصولات هستند. همچنین کمیتهای، v_o ، v_F و v_P اشاره به ضرایب استوکیومتری سوخت، اکساینده و محصولات دارند. از آنجا که پس از وقوع واکنش، اکسید تیتانیوم به سرعت ذوب می گردد، به منظور مدل سازی این فرآیند از تابع هوی ساید استفاده



هندسه جريان متقابل

Fig 1. General schematic of non-premixed combustion of titanium dust particles in the counter-flow configuration

^{1 -} dust mixture

شده است [۱۲]:

$$\omega_{melt} = \frac{Y_s}{\tau_{melt}} H \left(T - T_{melt} \right)$$
(٢)

در رابطهی فوق، H ، τ_{melt}،Y و T_{melt} به ترتیب کسر جرمی ذرات جامد، زمان ثابت مشخصه ذوب ذرات، تابع هویساید و دمای ذوب ذرات هستند. تابع هویساید H نیز عبارت است از:

$$H(T) = \begin{cases} 0 & T < 0 \\ 1 & T > 0 \end{cases}$$
(7)

نرخ واکنش شیمیایی از مدل آرینیوسی گرفته شده و به صورت رابطه (۴) تعریف می گردد:

$$\omega_{s} = BY_{s}Y_{o} \exp\left(-\frac{E}{RT_{f}}\right) \tag{6}$$

که R، E، B و T_f به ترتیب ضریب فرکانسی، انرژی فعالسازی سوخت، ثابت جهانی گازها و دما شعله هستند و _Yo نیز کسر جرمی اکسیدکننده است. همچنین مقدار ظرفیت حرارتی مخصوص و چگالی مخلوط ذرات سوخت و اکسیدکننده از روابط (۵) و (۶) حاصل می گردد [۱۲]:

$$C = C_a + \frac{4\rho_p}{3\rho}\pi r^3 C_p n_p \tag{(a)}$$

$$\rho = \rho_a + \frac{4}{3}\pi r^3 n_p \rho_p \tag{(6)}$$

که در روابط فوق، ${}_{\rho}{}_{0}{}_{\rho}{}_{0}n_{\rho}$ و r به ترتیب بیان گر ظرفیت حرارتی مخصوص گاز اکسیدکننده، ظرفیت حرارتی مخصوص ذره، تعداد ذرات کروی سوخت معلق در فاز گازی در واحد حجم (عدد چگالی) و شعاع ذره هستند. همچنین ${}_{\rho}{}_{q}$ و ${}_{q}{}_{q}$ نیز به ترتیب نشاندهندهی چگالی گاز اکسیدکننده و چگالی ذره است.

۳- معادلات حاکم

معادلات حاکم شامل معادله بقای انرژی و بقای جرم اجزا میباشد. معادله بقای انرژی عبارت است از [۱۱]:

$$-aX\frac{dT}{dX} = D_T \frac{d^2T}{dX^2} + \omega_S \frac{Q}{\rho C} - \omega_{melt} \frac{Q_{melt}}{C}$$
(Y)

در رابطهی فوق \mathbf{P}_{T} و \mathbf{Q}_{melt} به ترتیب ضریب نفوذ حرارتی و برابر $\frac{\lambda}{\rho c} = T$ ، گرمای آزادشده در واحد جرم سوخت مصرفی و گرمای نهان ذوب ذرات سوخت است. همچنین **x** هدایت حرارتی ذرات است. معادله بقای جرم ذرات سوخت جامد نیز به شکل رابطه (۸) بیان می گردد [۱۱]:

$$-aX\frac{dY_s}{dX} = -\frac{\omega_s}{\rho} \tag{A}$$

همچنین معادله بقای جرم محصولات در فاز مایع مطابق رابطه (۹)است [۱۱]:

$$-aX\left(\frac{dY_m}{dX}\right) = D_m\left(\frac{d^2Y_m}{dX^2}\right) + \omega_{melt}$$
(9)

در رابطهی فوق $\mathbf{Y}_{\mathbf{m}}$ و $\mathbf{D}_{\mathbf{m}}$ به ترتیب بیان گر کسر جرمی محصولات مایع و ضریب نفوذ جرمی محصولات مایع میباشد. معادله بقای جرم اکسیدکننده نیز به صورت معادله (۱۰) است [۱۱]:

$$-aX \frac{dY_o}{dX} = D_o \frac{d^2 Y_o}{dX^2} - \vartheta \frac{\omega_s}{\rho}$$
(1.)

۴– متغیرهای بیبعد

به منظور بیبعدسازی معادلات حاکم، از متغیرهای بیبعد استفاده گردیده است [۱۳]:

$$\theta = \frac{C(T - T_{\infty})}{QY_{S-\infty}}, y_m = \frac{Y_m}{Y_{S-\infty}}, y_O = \frac{Y_O}{\vartheta Y_{S-\infty}}, y_S = \frac{Y_S}{Y_{S-\infty}},$$

$$x = \frac{X}{\sqrt{\frac{\lambda}{\rho Ca}}}, q_{melt} = \frac{Q_{melt}}{Q}, \tilde{\omega}_{melt} = \frac{Y_S}{a\tau_{melt}} H \left(T - T_{melt}\right)$$

$$\tilde{\omega}_S = \frac{BY_{S-\Psi}J_O}{\rho a} y_S y_O \exp\left(-\frac{T_a}{T_f}\right)$$
(11)

 $\widetilde{\omega}_{
m melt}$ ، $q_{
m melt}$ ،x . $y_{
m s}$, $y_{
m o}$, $y_{
m m}$ ،heta ،، T_{∞} ، که در روابط فوق

و $\widetilde{\mathbf{\omega}}_{\mathbf{s}}$ به ترتیب مبین دمای محیط، دمای بیبعد، کسر جرمی محصولات مایع بیبعد، کسر جرمی اکسیدکننده بیبعد، کسر جرمی ذرات جامد بیبعد، موقعیت مکانی بیبعد، گرمای نهان ذوب بیبعد، نرخ ذوب بیبعد و نرخ واکنش بیبعد هستند. همچنین $T_{\mathbf{a}}$ مبین دمای فعالسازی است و برابر است با:

$$T_{a} = \frac{E}{R} \tag{17}$$

۵- معادلات بیبعد

پس از اعمال پارامترهای بیبعد بر معادلات حاکم، معادلات در فرم بیبعد حاصل می گردند. معادلهی بقای انرژی بیبعد عبارت است از:

$$\frac{d^{2}\theta}{dx^{2}} + x\frac{d\theta}{dx} = -D_{C}y_{S}y_{O}\exp\left(-\frac{T_{a}}{T}\right)$$

$$+\frac{q_{melt}y_{S}}{a\tau_{melt}}H\left(T - T_{melt}\right)$$
(17)

$$D_{C} = \frac{\rho B \vartheta_{O} Y_{F-\infty}}{m_{f} a} \tag{14}$$

معادلهی بقای جرم ذرات جامد در فرم بیبعد عبارت است از:

$$x\frac{dy_s}{dx} = D_C y_S y_O \exp\left(-\frac{T_a}{T}\right) \tag{10}$$

$$\frac{1}{Le}\frac{d^2 y_m}{dx^2} + x\frac{dy_m}{dx} = \frac{y_s}{a\tau_{melt}}H(T - T_{melt})$$
(19)

جدول ۱. شرایط مرزی مورد نیاز Table 1. Required boundary conditions

$x = -\infty$	$x = x_f$	$x = x_{melt}$	$x = x_{melt}$	مرز	متغير
•	θ_{f}	θ_{melt}	θ_{melt}		دمای بیبعد
$y_{s_{initial}}$		•	•	ىبعد	کسر جرمی ذرہ ہ
		$\mathcal{Y}_{m_{melt}}$	$\mathcal{Y}_{m_{mdi}}$	ولات سوختى	کسر جرمی محص
					بىبعد
•	•	$\mathcal{Y}_{O_{mdt}}$	$\mathcal{Y}_{O_{melt}}$	دكننده بىبعد	کسر جرمی اکسیا

در رابطهی فوق Le عدد لوئیس است و به این صورت تعریف
$$I_a = -\frac{\pi}{R}$$
 شده است:

$$Le = \frac{\lambda}{\rho CD} \tag{1Y}$$

در عبارت فوق، D و λ و به ترتیب ضریب هدایت حرارتی و ضریب نفوذ جرمی هستند. همچنین معادلهی بقای جرم اکسیدکننده برای ناحیهی اکسیدکننده عبارت است از:

$$\frac{1}{Le}\frac{d^2 y_o}{dx^2} + x\frac{dy_o}{dx} = D_C y_S y_o \vartheta \exp\left(-\frac{T_a}{T}\right) \qquad (1\lambda)$$

۶- شرایط مرزی و انطباقی

به منظور حل معادلات دیفرانسیل حاکم در هر ناحیه، به شرایط مرزی نیاز است. در جدول (۱) شرایط مرزی مناسب برای هر مرز بیان شده است.

همچنین به منظور تعیین مکان دقیق شعله و مکان تبخیر از شرایط انطباقی (۱۹) و (۲۰) استفاده گردیده است [۱۴]:

$$f(x = x_f) \begin{cases} \left(\frac{1}{Le}\right) \frac{dy_o}{dx} \Big|_{x_f^-}^{x_f^+} = -\frac{d\theta}{dx} \Big|_{x_f^-}^{x_f^+} \\ \left(\frac{1}{Le}\right) \frac{dy_m}{dx} \Big|_{x_f^-}^{x_f^+} = -\frac{d\theta}{dx} \Big|_{x_f^-}^{x_f^+} \end{cases}$$
(19)

$$y_{o} = \frac{y_{melt} \left(-erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x}{\sqrt{2}}\right) + erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x_{f}}{\sqrt{2}}\right) \right)}{erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x_{f}}{\sqrt{2}}\right) - erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x_{melt}}{\sqrt{2}}\right)}$$
(14)

$$x_{melt} < x < +\infty$$
 ناحيه سوم –۳–۱–۱

$$\theta = \frac{\theta_{melt}\left(erf\left(\frac{L}{\sqrt{2}}\right) - erf\left(\frac{x}{\sqrt{2}}\right)\right)}{erf\left(\frac{L}{\sqrt{2}}\right) - erf\left(\frac{x_{melt}}{\sqrt{2}}\right)}$$
(Ya)

$$y_{o} = \frac{y_{mell} erf\left(\frac{L\sqrt{Le_{o}}}{\sqrt{2}}\right) + \left(-y_{mell} + y_{o_{maxiel}}\right) erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x}{\sqrt{2}}\right) - y_{o_{maxiel}} erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x_{mell}}{\sqrt{2}}\right)}{erf\left(\frac{L\sqrt{Le_{o}}}{\sqrt{2}}\right) - erf\left(\frac{\sqrt{Le_{o}}x_{mell}}{\sqrt{2}}\right)}$$
(79)

۱- ۲- تفسیر نتایج

به منظور اعتبارسنجی مدل فعلی، در شکل ۲ نتایج مقدار دمای شعله برحسب کسر مولی اولیه هوا ارائه شده است و با نتایج شفیروویچ [۷] در شرایط آدیاباتیک و مدل مدنی [۱۱] مقایسه شده است. قابل



شکل ۲. دمای شعله برحسب کسر مولی اولیه هوا و مقایسه با کارهای پیشین Fig 2. Flame temperature in terms of air initial mole fraction and comparison with previous works

$$@ x = x_{melt} \begin{cases} \left. \frac{dy_o}{dx} \right|_{x_{melt}}^{x_{melt}^*} = 0 \\ \frac{d\theta}{dx} \right|_{x_{melt}}^{x_{melt}^*} = -\frac{q_{melt}}{a\tau_{melt}} y_S H \left(T - T_{melt}\right) x_{melt} \\ \left(\frac{1}{Le}\right) \frac{dy_m}{dx} \right|_{x_{melt}}^{x_{melt}^*} = \frac{y_S}{a\tau_{melt}} H \left(T - T_{melt}\right) x_{melt} \end{cases}$$
 (Y ·)

۷– نتایج و بحث
۱– ۱– حل تحلیلی معادلات حاکم
۱– ۱– ۱– ناحیه اول
$$x < x_f = \infty$$
–
در این ناحیه توزیع درجه حرارت به صورت رابطه (۲۱) حاصل
شده است:

$$\theta = \frac{\theta_f \left(erf\left(\frac{L}{\sqrt{2}}\right) + erf\left(\frac{x}{\sqrt{2}}\right) \right)}{erf\left(\frac{L}{\sqrt{2}}\right) + erf\left(\frac{x_f}{\sqrt{2}}\right)}$$
(71)

$$x_f < x < x_{melt}$$
 ناحيه دوم –۲–۱۲ ناحيه دوم

$$\theta = \frac{\left(\theta_{f} - \theta_{melt}\right)erf\left(\frac{x}{\sqrt{2}}\right) + \theta_{melt}erf\left(\frac{x_{f}}{\sqrt{2}}\right) - \theta_{f}erf\left(\frac{x_{melt}}{\sqrt{2}}\right)}{erf\left(\frac{x_{f}}{\sqrt{2}}\right) - erf\left(\frac{x_{melt}}{\sqrt{2}}\right)}$$
(YY)

$$y_{m} = \frac{y_{m_{mele}}\left(-erf\left(\frac{\sqrt{Lex}}{\sqrt{2}}\right) + erf\left(\frac{\sqrt{Lex}_{f}}{\sqrt{2}}\right)\right)}{erf\left(\frac{\sqrt{Lex}_{f}}{\sqrt{2}}\right) - erf\left(\frac{\sqrt{Lex}_{mele}}{\sqrt{2}}\right)}$$
(YT)



شکل ۵. توزیع کسر جرمی اکسیدکننده برحسب موقعیت مکانی با درنظرگیری اثر قطر ذرات سوخت مختلف

Fig. 5. Distribution of oxidizer mass fraction according to position with considering the effect of different fuel particle diameters

ذرات سوخت مصرف شدهاند. در انتهای ناحیه واکنش، به دلیل وجود شرایط استوکیومتریک، مقدار کسر جرمی ذرات سوخت به صفر رسیده است. همچنین ذرات با قطر کوچکتر سریعتر به دمای اشتعال رسیده و واکنش دادند.

در شکل ۵ توزیع کسر جرمی اکسیدکننده برحسب موقعیت مکانی و با درنظر گیری اثر قطر ذرات سوخت مختلف رسم شده است. همان طور که قابل ملاحظه است، با افزایش قطر ذرات سوخت، توزیع کسر جرمی اکسیدکننده به سمت نازل اکسیدکننده منتقل شده است.





Fig. 6. Mass fraction distribution of products in the liquid phase in terms of position with considering the effect of particle diameters



ملاحظه است که با افزایش کسر مولی اولیه هوا و تبدیل شرایط سوخت غنی به شرایط استوکیومتری، مقدار دمای شعله افزایش یافته است و در حالت استوکیومتری به ۳۴۵۰ کلوین رسیده است. همچنین در شرایط سوخت رقیق، با افزایش کسر مولی اولیه هوا، دمای شعله کاهش یافته است و نتایج انطباق مطلوبی با کار تجربی دارد.

در شکل ۳ نمودار توزیع درجه حرارت برحسب مکان و برای ذرات سوخت با قطرهای مختلف ترسیم شده است. ملاحظه می گردد که بیشترین مقدار دمای حاصل، در ناحیه شعله که تقریبا در مکان ۱/۸- میلیمتر است، حاصل گردیده است. این میزان دما مربوط به ذرات سوخت با قطر μm ۲ است ومعادل ۳۶۰۰K است.

در شکل ۴ توزیع کسر جرمی ذرات سوخت برحسب مکان ترسیم شده است. ملاحظه می شود که در ناحیه شعله و با آغاز اشتعال تمام









شکل ۷. موقعیت مکانی آغاز اشتعال و شعله برحسب عدد لوئیس با درنظرگیری اثر قطر ذرات Fig. 7. Position of ignition and flame in terms of Lewis number with considering the effect of particle diameters

برحسب موقعیت مکانی و با درنظر گیری اثر قطر ذرات سوخت، رسم شده است. قابل ملاحظه است که در ابتدای وقوع واکنش، میزان

محصولات ناچیز بوده و با وقوع اشتعال، تمام ذرات سوخت، اکسید

شده و به محصولات در فاز مایع تبدیل شدهاند. با افزایش قطر ذرات

در شکل ۷ تاثیر عدد لوئیس بر مکان آغاز اشتعال و شعله با

درنظر گیری اثر قطر ذرات بررسی شده است و همان طور که قابل

ملاحظه است، با افزایش عدد لوئیس، شعله به سمت نازل اکسیدکننده

منتقل گردیده است. این تغییرات، در طیف اعداد لوئیس مورد بررسی

تقريبا خطى است. همچنين با افزايش قطر ذرات، مكان آغاز اشتعال

و شعله به سمت نازل اکسیدکننده منتقل شده است. در شکل ۸

سوخت تشكيل محصولات به تأخير افتاده است.

تاثیر عدد لوئیس بر دمای شعله با درنظرگیری اثر غلظت جرمی ذرات بررسی شده است. با افزایش عدد لوئیس که به منزله کاهش نفوذ جرم است، دمای شعله کاهش یافته است. همچنین با افزایش غلظت ذرات سوخت، میزان دمای شعله افزایش یافته است

۸- جمعبندی

با توجه به کاربردهای فراوان احتراق ذرات فلزی، در این مقاله به بررسی احتراق غیرپیش آمیخته ابر ذرات تیتانیوم در هندسه جریان متقابل پرداخته شد. در این مدلسازی چندناحیهای به کمک شرایط مرزی و انطباقی ارائهشده، معادلات حاکم بر فرآیند احتراق در فرم بیبعد، شامل بقای انرژی، بقای جرم سوخت، بقای جرم اکسیدکننده



شکل ۸. دمای شعله برحسب عدد لوئیس با درنظرگیری اثر غلظت جرمی ذرات

Fig. 8. Flame temperature in terms of Lewis number with considering the effect of mass particle concentration

و بقای جرم محصولات سوختی حل شد و توزیع دما و کسر جرمی اجزا ارائه گردید. همچنین تأثیر برخی پارامترها مانند عدد لوئیس، اندازه قطر ذرات و غلظت جرمی مورد بررسی قرار گرفت. مقدار دمای شعله در ناحیه شعله به بیشترین مقدار خود رسید که در عدد لوئیس ۱ و قطر ذره ۲ میکرون برابر ۳۶۰۰ کلوین بود. این میزان دما، با افزایش عدد لوئیس و در نتیجه کاهش نفوذ جرمی، کاهش یافت. موقعیت مکانی شعله نیز با افزایش عدد لوئیس، به سمت نازل اکسیدکننده متمایل شد و در عدد لوئیس ۱ موقعیت شعله برابر ۱/۸- میلی متر حاصل گردید.

۹- فهرست علائم

نرخ کرنش، 1/s	а
ضریب فرکانسی نرخ واکنش، (kg/(s m ³	В
ظرفیت حرارتی مخصوص، kJ/kgK	С
ظرفیت حرارتی مخصوص گاز، kJ/kgK	C_a
ظرفیت حرارتی مخصوص ذرہ، kJ/kgK	C_p
عدد دام کوهلر	D_{c}

- ${
 m m}^{2/{
 m s}}$ ضريب نفوذ جرمی محصولات مايع، ${
 m D}_{
 m m}$
 - E انرژی فعالسازی سوخت، kJ
 - Le عدد لوئيس
- $1/m^3$ تعداد ذرات کروی سوخت معلق در فاز گازی در واحد حجم، $n_{
 m p}$
 - kJ/kg گرمای نهان ذوب ذرات سوخت، kJ/kg melt گرمای نهان ذوب بیبعد
 - کرمای نهان ذوب بیب**ع** melt
 - r شعاع ذره، m
 - R ثابت جهانی گاز، R R (mol K)
 - T دما، T

علائم يونانى

- دمای بیبعد heta
- دمای بیبعد شعله $heta_{
 m f}$
- دمای بیبعد ذوب $heta_{
 m mel}$
- g مقدار مول اكسيدكننده واكنشدهنده با يك مول سوخت
 - $kJ/(m\ s\ K)$ ضريب هدايت حرارتي، λ
 - ρ چگالی، kg/m³
 - βa چگالی گاز، kg/m³

دمای شعله، K	T_{f}
دمای ذوب، K	T_{melt}
مکان، m	Х
مکان بیبعد	Х
مکان ش ع له، m	\mathbf{X}_{f}
مکان شعله بیبعد	$\mathbf{X}_{\mathbf{f}}$
مکان ذوب ذرات سوخت، m	X_{m}
مکان ذوب ذرات سوخت بیبعد	$\mathbf{x}_{\mathbf{m}}$
كسر جرمي محصولات مايع	Y_m
كسر جرمي محصولات مايع بيبعدشده	$\mathbf{y}_{\mathbf{m}}$
کسر جرمی اکسیدکننده بیبعدشده	\mathbf{y}_{O}
کسر جرمی اکسیدکننده بیبعدشده اولیه	$y_{O_{initial}}$

- ۲_s کسر جرمی سوخت جامد کسر جرمی ذرات جامد بی بعدشده **V**م
- کسر جرمی ذرات جامد بیبعدشده Y_S
- کسر جرمی ذرات جامد بیبعدشده اولیه $y_{
 m S_{initial}}$
 - kg/m³ چگالی ذره، ρ_p 1/s چگالی ذره، τ_{melt} t_{melt} kg/(s m³) نرخ واکنش، ω_s
 - نرخ واکنش بی بعد $\widetilde{\omega}_{
 m S}$ 1/s نرخ ذوب، $\omega_{
 m melt}$ $\widetilde{\omega}_{
 m melt}$ نرخ ذوب بی بعد

١٠- مراجع

- [1] A. Akbarzadeh, M. Samiei, S. Davaran, Magnetic nanoparticles: preparation, physical properties, and applications in biomedicine, Nanoscale research letters, 7(1) (2012) 1-13.
- [2] I. Molodetsky, E. Vicenzi, E. Dreizin, C. Law, Phases of titanium combustion in air, Combustion and Flame, 112(4) (1998) 522-532.
- [3] K. Miyata, N. Kubota, Combustion of Ti and Zr particles with KNO3, Propellants, explosives, pyrotechnics, 21(1) (1996) 29-35.
- [4] A. Abbud-Madrid, M.C. Branch, J.W. Daily, Ignition and combustion of bulk titanium and magnesium at normal

R.K. Eckhoff, Explosibility of micron-and nano-size titanium powders, Journal of Loss Prevention in the Process Industries, 26(6) (2013) 1646-1654.

- [11] S.A.H. Madani, M. Bidabadi, N.M. Aftah, A. Afzalabadi, Semi-analytical modeling of non-premixed counterflow combustion of metal dust, Journal of Thermal Analysis and Calorimetry, 137(2) (2019) 501-511.
- [12] S. Sadeghi, M. Bidabadi, Preparation of particle oxide for biomedical applications employing a safe thermochemical technique: An analytical study, Chemical Engineering and Processing - Process Intensification, 145 (2019) 107680.
- [13] M. Bidabadi, P. Panahifar, S. Sadeghi, Analytical development of a model for counter-flow non-premixed flames with volatile biofuel particles considering drying and vaporization zones with finite thicknesses, Fuel, 231 (2018) 172-186.
- [14] H. Rasam, M. Nematollahi, S. Sadeghi, M. Bidabadi, An asymptotic assessment of non-premixed flames fed with porous biomass particles in counter-flow configuration considering the effects of thermal radiation and thermophoresis, Fuel, 239 (2019) 747-763.

and reduced gravity, in: Symposium (International) on Combustion, Elsevier, 1996, pp. 1929-1936.

- [5] A.S. Mukasyan, S.G. Vadchenko, I.O. Khomenko, Combustion modes in the titanium-nitrogen system at low nitrogen pressures, Combustion and flame, 111(1-2) (1997) 65-72.
- [6] V. Karasev, A. Onishchuk, S. Khromova, O. Glotov, V. Zarko, E. Pilyugina, C. Tsai, Formation of metal oxide nanoparticles in combustion of titanium and aluminum droplets, Combustion, Explosion and Shock Waves, 42(6) (2006) 649-662.
- [7] E. Shafirovich, S.K. Teoh, A. Varma, Combustion of levitated titanium particles in air, Combustion and Flame, 152(1-2) (2008) 262-271.
- [8] M. Cairns, D.L. Frost, S. Goroshin, Effect of Oxygen Concentration on the Combustion of Titanium Particles, in: International Colloquium on the Dynamics of Explosions and Reactive Systems, 2009, pp. 25-28.
- [9] C. Badiola, E.L. Dreizin, Combustion of micron-sized particles of titanium and zirconium, Proceedings of the Combustion Institute, 34(2) (2013) 2237-2243.
- [10] S.P. Boilard, P.R. Amyotte, F.I. Khan, A.G. Dastidar,

برای ارجاع به این مقاله از عبارت زیر استفاده کنید:

M. Farmahini Farahani, N. Hasanvand, M. Bidabadi . Analytical model for the non-premixed combustion of the titanium dust cloud in counter-flow geometry ,Amirkabir J. Mech. Eng., 53(Special Issue 5)(2021) 3307-3316.



DOI: 10.22060/mej.2021.18209.6773

بی موجعه محمد ا