# تحلیل عددی ترمودینامیک و سینتیک احتراق پیشرانه مایع بر پایه هیدروژن و متان

**رضا شاكرمى، على كبر جمالى**\*\* گروه مهندسى شيمى،دانشكده فنى مهندسى، دانشگاه جامع امام حسين (ع)، تهران، ايران

چکیده: درک کافی از سوزش پایدار و کنترل عملکرد در موتورهای پیشرانه مایع، مستلزم شناخت کافی از شرایط محفظه احتراق، سلسله واکنش های شیمیایی (سینتیک احتراق پیشرانه) و متغیرهای ترموفیزیکی متگی بر آن است. بدین منظور پس از بررسی معادله های حاکم و شبیه سازی محفظه احتراق بر پایه دینامیک سیالات، محاسبه هایی در نسبت های هم ارزی گوناگون، چگونگی توزیع دما، سرعت واکنش شیمیایی و کسر جرمی گونه های شیمایی، به عنوان شالوده کار و نمایان گر چلش های طراحی محفظه احتراق و سامانه های مرتبط با آن مطرح می شود. نتیجه های شبیسازی به خوبی بسیاری از ویژگی های پیشرانه مایع هیدروژن – اکسیژن و متان – اکسیژن را پیشرینی و توجیه می نماید. برای پیشرانه متان – اکسیژن به دلیل تولید کربن مونو کسید در نسبت های بالای سوخت به اکسیدکننده و بالا بودن آنتالپی تشکیل آن، افت تکانه ویژه ب دما و سرعت واکنش شیمیایی پیشرانه در محفظه احتراق مشاهده می شود. دنیجه های شبیسازی به خوبی بسیاری از پاشنده ها برای این پیشرانه مایع هیدروژن – اکسیژن و متان – اکسیدکننده و بالا بودن آنتالپی تشکیل آن، افت تکانه ویژه دلیل تولید کربن مونو کسید در نسبت های بالای سوخت به اکسیدکننده و بالا بودن آنتالپی تشکیل آن، افت تکانه ویژه پاشنده ها برای این پیشرانه در نسبت های بالای سوخت به اکسیدکننده و بالا بودن آنتالپی تشکیل آن، افت تکانه ویژه نورژی گرمایی گازهای محفظه احتراق را به انرژی یک، بسیار بیش تر از پیشرانه هیدروژن – اکسیژن است که دمای زیادتر منجر به آسیب جدی به دیواره محفظه احتراق، سامانه انتقال پیشرانه و پاشنده ها می شود. همچنین با بهبود طراحی نازل می توان

**واژه های کلیدی:** محفظه احتراق، سینتیک احتراق متان و هیدروژن، پیشرانه مایع، نسبت همارزی، دینامیک سیالات محاسبه ای

**KEYWORDS:** Combustion chamber, combustion kinetic of methane and hydrogen, Liquid propellant, Computational fluid dynamics.

#### مقدمه

احتراق و نازل خروجی است. در نخست پیشرانه توسط سامانه انتقال به پاشندهها ارسال و سپس ریزافشانی<sup>۳</sup> بهبودیافته موجب تسهیل در تبخیر و احتراق آن میشود. با عمل احتراق پیشرانه در محفظه، دما و فشار به گونهای افزایش مییابد که نیاز به خنکسازی محفظه احتراق و بخش پاییندست آن (نازل همگرا– واگرا) جدّی میشود. موتورهای پیشران مایع وسایلی به نسبت ساده هستند و مهم ترین مشکل در طراحی آنها فشار و دمای بسیار بالایی است که به دلیل احتراق پیشرانه در محفظه احتراق بهدست آمده می شود [۱]. موتور پیشران مایع شامل مخزن ذخیره سازی سوخت و اکسیدکننده، سامانه تغذیه و پمپاژ پیشرانه، پاشندهها<sup>۲</sup>، محفظه

\* عهدهدار مکاتبات

(Y) Atomization

<sup>+</sup>*Email: ajamali@ihu.ac.ir* (\) Injector

از آنها برای پایه طراحی سایر موارد متنوع استفاده کرد. برای این

منظور می توان از نرمافزارهایی مانند انسیس فلوئنت<sup>۷</sup> بهره برد که

با حل معادلههای حاکم به شبیهسازی سامانه به روش دینامیک

سیالات محاسبههای می پردازند و نتیجههای شبیه سازی مانند

توزيع دما، فشار، سرعت سيال و ... را ارايه مىدهند. با داشتن

چگونگی توزیع این پارامترها در سامانه می توان گامی رو به جلو در برای طراحی دقیق تر و افزایش مقیاس محفظه احتراق و نازل

از مهمترین کارهای انجام شده برای مدلسازی ریاضی و

شبیه سازی محفظه احتراق موتور پیشران مایع، شبیه سازی محفظه احتراق بر پایه پیشرانه مایع دو جزئی هیدروژن –اکسیژن به همراه

نازل همگرا- واگرا است که توسط *فیصل خان<sup>۸</sup> و همکاران* [۸]

انجام شده است. *کاترون*<sup>•</sup> و همکار*ان* [۹] به تحلیل عددی محفظه احتراق و نازل همگرا-واگرا مخروطی برای پیشرانه متان- اکسیژن

پرداختهاند که در کار آنها به پاشش و پاشنده توجه خاصی شده

است به طوری که پاشش پیشرانه به طور به طور کامل جدا نیز مورد بررسی قرار گرفته است. *سانگ* و *سان* ۱۰ [۱۰] در شبیه سازی

محفظه احتراق موتور پيشران مايع متان-اكسيژن، شرايط حضور

سامانه خنکسازی و دمای متغیر دیواره محفظه احتراق را لحاض

کردهاند. در کار شبیه سازی *پاندی* و *یاداو* ۱۱ [۱۱] محفظه احتراق و

نازل همگرا- واگرا موتور پیشران مایع در مقیاس کوچک برای

پیشرانه پنتان-هوا شبیهسازی شده است. برای کار آنها سوخت و

اکسیدکننده به صورت گازی وارد سامانه می شوند و فشار محفظه

احتراق ۱۰۱۳۲۵ pa است. شعبانیان و همکاران [۱۲] به شبیهسازی

محفظه احتراق بدون در نظر گرفتن نازل برای پیشرانه هیدروژن-

هوا پرداختهاند. تمرکز کار مطالعههای این پژوهشگران بر بررسی

دمای شعله و تأثیر شدت جریانهای گوناگون پیشرانه بر احتراق و

دمای شعله است. *گوپتا ۱<sup>۲</sup> و همکاران* [۱۳] اثر نیروی گرانش را نیز

بر محفظه احتراق موتور پیشران مایع و نازل خروجی در نظر

گرفتهاند. نتیجههای شبیهسازی آنها نشان میدهد که نیروی وزن

سبب تغییر ناچیزی در توزیع فشار و دما در محفظه احتراق خواهد

شد و تأثير آن قابل اغماض است.

همگرا– واگرای موتورهای پیشران مایع برداشت.

نازل گاز با فشار و دمای بالا را به گازی با سرعت بسیار زیاد و فشاری به تقریب برابر با محیط تبدیل میکند. نتیجه آن افزایش شديد سرعت گاز و مومنتوم آن خواهد بود كه سبب توليد نيروي پیشران کافی توسط موتور می شود [۳،۲]. به دلیل نیروی پیشران بالا و سمی نبودن، برای پیشرانه اغلب از اکسیژن و هیدروژن مایع به عنوان اکسیدکننده و سوخت استفاده می شود. اما هیدروژن دارای نقطه جوش بسیار پایینی بوده و هزینههای تبرید، نگهداری و عایق کاری آن بسیار بالاست و نیاز به مخزن بسیار بزرگی برای ذخیرهسازی آن وجود دارد زیرا به دلیل دانسیته پایین حجم زیادی را اشغال کرده و قطر موشک را نیز افزایش میدهد. کروسین نیز با دانسیته بالا و هزینههای پایین نگهداری به عنوان یک سوخت پر کاربرد در مرحلههای گوناگون پرواز موتورهای پیشران مایع مطرح میباشد. در مقابل متان حدوداً شش برابر از هیدروژن متراکمتر بوده و به دلیل هزینههای پایین تر نگهداری و استخراج آن از گاز طبیعی، به عنوان سوختی ارزان تر شناخته می شود. همچنین این سوخت به نسبت کروسین دارای نیروی پیشران بیشتری بوده و کُک و دوده تولید نمی کند و میزان سمی بودن آن نیز کمتر است [۴]. با توجه به دلیلهای که ذکر شد استفاده از این پیشرانه در سالهای اخیر افزایش یافته و شرکتهای روسی [۵] و آمریکایی [۶] به این پیشرانه توجه زیادی نمودهاند. به طوری که فضاپیمای روسی سایوز –۷<sup>٬</sup> در موتور مرحله اول و دوم خود از پیشرانه متان-اکسیژن استفاده می کند و شرکت اسپیس ایکس<sup>۲</sup> در حال توسعه موتور ریتور<sup>۳</sup> بر پایه این پیشرانه برای فضاپیمای خود یعنی استارشیپ<sup>۴</sup> میباشد. همچنین شرکت فرانسوی ایرباس<sup>۵</sup> نیز در حال کار بر روی موتور ای سی ای-۴۲آر<sup>2</sup> بر پایه پیشرانه متان– اکسیژن است [۷].

آزمایشها و دادههای تجربی با صرف زیاد هزینه و زمان بر بودن فرایند آزمون و خطا به تنهایی جواب گوی نیاز متنوع طراحی تراسترها و محفظه های احتراق نخواهد بود. برای تکمیل زنجیره پژوهش های، توسعه مدل های ریاضی کمک شایانی در مسیر طراحی های متنوع، رفع پیچیدگی ها و ابهامات در مسئله می کند. با به کارگیری این مدل ها و ارزیابی نتیجه های شبیه سازی، می توان از صحّت برخی تخمین ها و پیش بینی ها اطمینان به دست آمده نمود و

- (1) soyuz-7
- (r) Raptor
- (۵) Airbus
- (v) Ansys fluent
- (٩) Kutrone
- $(\boldsymbol{\mathsf{N}})$  Pandey and Yadav

- (Y) Space X (Y) Star ship
- (\*) Star ship (%) ACE-42R
- ( $\Lambda$ ) Fasal Khan
- (1.) Song and Sun
- (1) Gupta

در این پژوهش، محفظه احتراق و نازل همگرا- واگرای موتور پیشران مایع برای دو پیشرانه اکسیژن- هیدروژن و اکسیژن- متان به صورت دوبعدی و با شرایط دمای ثابت دیواره محفظه احتراق و نازل، شبیهسازی شده است. نتیجههای بهدست آمده از شبیهسازی برای پیشرانه اکسیژن- هیدروژن مایع با کار پژوهشهایی فیصلخان و همکاران [۸] و برای پیشرانه اکسیژن مایع- متان با شبیهسازی *لویجی کاترون* و همکاران [۹] اعتبارسنجی و ارزیابی شده است. قیاس نتیجههای به دست آمده از هر دو پیشرانه در نسبتهای گوناگون سوخت به اکسیدکننده، زمینهساز و مؤید استفاده از متان در فشار بالا و فوق بحرانی (به موجب بهرهمندی از برتریهای پیشرانه اکسیژن – متان) به جای هیدروژن مایع میباشد.

# معادلههای حاکم

در مدلسازی ریاضی هر مسئله نخست فیزیک و شرایط واقعی آن به صورت کیفی به عنوان صورت مسئله مطرح می شود. ریزافشانی جت سیال به معنای تبدیل توده سیال به قطرهای ریزی است که در اثر پیشی گرفتن نیروهای مخرب آیرودینامیکی از کشش سطحی سیال ایجاد می شود. اتمیزه شدن اولیه قطرهایی با اندازه بزرگی را تولید خواهد نمود که به نسبت ناپایدارند که در اتمیزه شدن ثانویه این قطرهها بازهم شکسته شده و ذرههای ریزتر و پایدارتری را تولید می کنند [۱۴]. با وجود آشفتگی جریان و وقوع پدیده تصادم<sup>۱</sup>، گاهی ممکن است که قطرههای پیشرانه به هم برخورد کرده و روی دیواره محفظه احتراق با یکدیگر انباشتگی<sup>۲</sup> داشته باشند. در این شرایط قطرهها در معرض دما زیادی قرار می گیرند و پس از تبخیر با هم ترکیب شده و سریعاً واکنش می دهند. پس از واکنش گازهای به دست آمده به علّت تولید گرما زیاد به علت احتراق پیشرانه، انبساط می یابند و با سرعت زیادی از نازل همگرا– واگرا خارج می شوند [۱۵].

در مدلسازی با تکیه بر دیدگاههای گوناگون جریان چند فازی از قوانین کلی بقاء شامل جرم، مومنتوم (تکانه) و انرژی استفاده می شود. سه دیدگاه عمده در این زمینه شامل اولری- اولری، اولری- لاگرانژی و حجم سیال<sup>۳</sup> می باشند. در این پژوهش از دیدگاه اولری- لاگرانژی استفاده شده است که برای آن قطرههای پیشرانه (فاز مایع) به صورت ذرههای جدایی از فاز گاز در نظر گرفته می شوند و می توان با آن ها به عنوان سامانههایی که در حال حرکت در فاز

پیوسته گاز هستند، برخورد کرد و معادلههای بقاء را برای آنها به صورت معادلههای صریح دیفرانسیل به کار برد. فاز گاز به صورت فازی پیوسته در نظر گرفته می شود که برای بررسی آنها از دیدگاه اولرین (حجم کنترل) استفاده می شود [۱۶]. معادله پیوستگی برای فاز پیوسته در مختصات استوانهای برای هر جزء K به صورت زیر بیان می شود که ترمهای طرف راست معادله به ترتیب مربوط به نفوذ، واکنش شیمیایی و تبخیر قطرههای مایع پیشرانه است.

$$\frac{\partial \rho_{k}}{\partial t} + \frac{1}{r} \nabla (\mathbf{r} \, \rho_{k} \, \mathbf{u}) = \frac{1}{r} \nabla (\mathbf{r} \rho D \, \nabla (\rho_{k} \, / \, \rho)) + \dot{\rho}_{k}^{c} + \dot{\rho}_{s} \delta_{k1} \qquad (1)$$

$$\rho = \sum_{k}^{\Sigma} \rho_k \tag{(Y)}$$

$$\frac{\partial(\bar{\rho}u)}{\partial t} + \frac{1}{r}\nabla\cdot(r\,\bar{\rho}uu) = -\nabla P + \frac{1}{r}\nabla\cdot(r\,\sigma) + s + \bar{\rho}\,G \qquad (\Upsilon)$$

$$\sigma = \mu (\nabla u + (\nabla u)^{\mathrm{T}}) + (\lambda / \mathrm{r}) \nabla \cdot (ru) \mathrm{I}$$
 (\*)

معادله موازنه انرژی برای فاز پیوسته به صورت معادله (۵) ارایه می شود. ترمهای طرف راست معادله به ترتیب مربوط به کار نیرو فشار، اتلاف ویسکوز، نفوذ گرمایی، گرمای واکنش و آنتالپی تبخیر قطرههای پیشرانه است.

$$\frac{\partial(\rho \mathbf{I})}{\partial t} + \frac{1}{r} \nabla(\mathbf{r} \,\rho \mathbf{I} \mathbf{u}) = -\frac{\mathbf{P}}{\mathbf{r}} \nabla(\mathbf{r} \mathbf{u}) + \boldsymbol{\sigma} : \nabla \mathbf{u} - \frac{1}{r} \nabla \cdot (\mathbf{r} \,\mathbf{J}) + \dot{\boldsymbol{Q}_{c}} + \dot{\boldsymbol{Q}_{s}} \qquad (\Delta)$$

$$\mathbf{J} = K \nabla \mathbf{T} - \rho D \sum_{\mathbf{k}} h_{\mathbf{k}} \nabla (\rho_{\mathbf{k}} / \rho)$$
(8)

 $\dot{Q}$  تولید یا مصرف گرما به علت انجام واکنش شیمیایی یا تبخیر است. J مربوط به نفوذ گرما بوده و توسط معادله (۶) قابل محاسبه است. زمانی که دمای سطح قطره به دمای جوش می سد؛ تبخیر از سطح قطره آغاز شده و به لحاظ اختلاف غلظت بخار روی سطح قطره و توده سیال (دور از مرز گازی قطره)، جرم از گونه مایع به

<sup>(</sup>Y) Coalescence

<sup>(1)</sup> Impinging

<sup>(</sup> $\mathbf{r}$ ) Volume of Fluid (VOF)

$$\dot{\mathbf{m}}_{\text{evap}} = \left(1 - \frac{\mathbf{y}_{0}}{\mathbf{y}_{0}^{*}}\right) \left[\frac{\mathbf{N}\mathbf{u}_{m}}{\mathbf{N}\mathbf{u}_{h}}\right] \frac{q_{k} \, \mathrm{Le}^{*}}{\mathbf{y}_{1}\left(h_{1} - h_{1}^{*}\right) + \mathbf{y}_{0}\left(h_{0} - h_{0}^{*}\right)} \tag{A}$$

$$Nu_{h} = 2 + 0.6 \left( Re^{*} Pr^{*} \right)^{\frac{1}{2}}$$
 (9)

$$Nu_m = 2 + 0.6(Re^* S c^*)^{\frac{1}{2}}$$
 (\.)

$$q_{k} = 2\pi r_{k} K^{*} (T - T_{k}) [2 + 0.6(\text{Re}^{\frac{1}{2}} \text{Pr}^{\frac{1}{3}})^{*}] \left[ \frac{(1 - y_{1}^{*})}{(1 - y_{1})} \right] \qquad (11)$$

در معادلهها بیان شده زیروند 1 مربوط به اکسیژن و 0 مربوط به مخلوط گازی عاری از اکسیژن است و بالاوند ویژگیها در سطح قطره را نمایش میدهد. h و y به ترتیب آنتالپی ویژه و جزء جرمی است. همچنین اعداد بدون بعد لویس، رینولدز، ناسلت گرمایی، ناسلت جرمی (شروود)، اشمیت و پرندل با نمادهای متداول خود در معادلههای بالا ظاهر شدهاند. در بیان اندازه حرکت قطرههای مستقل، ترمهای طرف راست معادله (۱۲) به ترتیب اشاره به نیروی پس کشی و شناوری دارند. معادله مزبور در جهت x نوشته شده که برای سایر برایها نیز معادلهها همانندی در نظر گرفته می شود. در این معادله  $g_x$  به ترتیب شتاب گرانش و ضریب درگ است.

$$\frac{\mathrm{d}U_{k}}{\mathrm{d}t} = D_{k}(u - U_{k}) + \frac{g_{x}(\rho - \rho_{k})}{\rho_{k}} \tag{11}$$

موازنه انرژی نیز به تفکیک قطرههای منفرد به صورت معادله (۱۳) بیان میشود. ترمهای طرف راست معادله مربوط به گرمای نهان تبخیر و انتقال گرما از سطح قطرهها است که پیشتر معادلههای تجربی برای محاسبه آن ذکر شد.

$$m_{\rm k} \frac{\mathrm{d}H_{\rm k}}{\mathrm{d}t} = \mathrm{L}(T_{\rm k}) \frac{\mathrm{d}m_{\rm k}}{\mathrm{d}t} + q_{\rm k} \tag{17}$$

برای بررسی آشفتگی و اختلاط پیشرانه و همچنین برآورد مقدار آن از مدل ٤ – ٤ استفاده شدهاست. در این مدل دو معادلهای از دو معادله برای محاسبه انرژی جنبشی گردابهای (k) و نرخ تبدیل انرژی گردابهای به درونی (٤)، استفاده می شود. با حل این معادله ها و دانستن چگونگی توزیع مقدار آشفتگی و اندازه چرخانه ها می توان به مقدار گرانروی گردابهای و تأثیر آن بر اختلاط در محفظه احتراق پی برد [۱۸].

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho k) + \frac{\partial}{\partial x_{i}}(\rho k U_{i}) = \frac{\partial}{\partial x_{j}}\left(\alpha_{k}\mu_{\text{eff}}\frac{\partial k}{\partial x_{j}}\right) + R_{ij}\frac{\partial U_{i}}{\partial x_{j}} - \rho \varepsilon \quad (1\%)$$
$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho \varepsilon) + \frac{\partial}{\partial x_{i}}(\rho \varepsilon U_{i}) = \frac{\partial}{\partial x_{j}}\left(\alpha_{\varepsilon}\mu_{\text{eff}}\frac{\partial \varepsilon}{\partial x_{j}}\right) + C_{1\varepsilon}\frac{\varepsilon}{k}R_{ij}\frac{\partial U_{i}}{\partial x_{j}} - C_{2\varepsilon}^{\dagger}\rho\frac{\varepsilon^{2}}{k} \quad (1\Delta)$$

(1) Froessling's equation

توده گاز منتقل می شود. نرخ تبخیر قطره با در نظر گرفتن گرادیان غلظت بخار میان سطح بیرونی قطره و توده مرز گازی در مجاورت گونه مایع محاسبه می شود. با معادل قراردادن فشار جزیی بخار روی سطح مشترک و فشار بخار اشباع در دمای قطره، غلظت بخار در سطح تعیین می شود. ضریب انتقال جرم، نیز به کمک معادله مولکولی گونه مایع به دست می آید. با تعیین کمیّت عددهای رینولدز و اشمیت، ضریب انتقال جرم به دست آمده می شود. به دلیل همانندی اعداد بدون بعد شروود و نوسلت؛ می توان به روشی همانند، از معادله رانز – مارشال<sup>۲</sup> [۱۲] برای یافتن ضریب انتقال گرمای جابه جایی در موضع تبخیر گونه مایع برای محاسبه زمان تبخیر استفاده کرد.

علاوه بر سلسلهای از شبیهسازیهایی بر پایه دینامیک سیالات محاسبهای، نگارنده با طرح یک مدل، روند تبخیر ناهمگن یک قطره منفرد ۳ پاشش شده در یک محفظه را با تعبیر انتزاعی "پوست-اندازی" (متناظر فرض لایهای شدن در تبخیر سطحی قطره) نام گذاری کرده است. با توسعه مدل مزبور [۱۷] رفتار گونه مایع برای شرایطی که صرفاً یک قطره در حال تبخیر لایهای است؛ با تأکید بر تخمین عمق نفوذ جت تبخیرشونده و اندازه قطر قطرههای مایع توصيف شده است. از آن جا كه انتقال جرم و گرما در لايه بيروني قطره رخ می دهد، به لحاظ خلوص ماده و همگنی سطح، تبخیر روند يكنواختي دارد. مقدار خالص انتقال جرم از لايه بيروني قطره به فاز گاز (واکنش گرها) با محاسبه تک تک جرمهای منتقل شده در فاصلههای زمانی عمر قطره بیان می شود. از آن جا که در محفظه احتراق، سهم تبادل یک سویه جرم صرفاً متعلق به انتقال از فاز مایع به فاز گاز است، بنابراین؛ طبق اصل پایستگی جرم، تغییرهای جرم نسبت به زمان برای یک قطره منفرد به صورت معادله (۷) نوشته می شود. قطرههای مایع فاز پراکنده هستند که هر کدام از آنها به صورت جداگانه و منفرد (روش لاگرانژی) ارزیابی می شوند و نمی توان ویژگیهای آن را به صورت محلّی و نقطهای ارزیابی کرد. معادله موازنه جرم برای هر قطره k از پیشرانه به صورت زیر است.  $\dot{m}_k = \frac{dm_k}{dt} = \frac{d(\rho_l V_d)}{dt}$  $m(r) = 4\pi r^2 \dot{m}'$ (Y)  $\dot{m}(r)$  متغير  $\rho_1$ ، دانسيته قطره در دما و فشار مايع  $\ddot{m}$ ، شار جرمی و نشاندهنده نرخ تغییر جرم قطره مایع است. در معادله (۷) ترم نمایانگر نرخ جریان جرم منتقل شدہ از فاز مایع به  $\dot{m}_k = \dot{m}_{evap}$ فاز گاز به شرح زیر است.

<sup>(</sup>r) Single Heterogeneous Evaporating Droplet (SHED)



با توجه به زیاد بودن آشفتگی و همچنین سرعت زیاد واکنشهای شیمیایی، کنترل کننده احتراق پیشرانه در محفظه، آشفتگی و اختلاط پیشرانه است و پیشرانه پس از اختلاط با سرعت زیادی واکنش میدهد. برای مواردی که نتوان سینتیک واکنشهای شیمیایی را نادیده گرفت باید از مدل پیچیدهتری استفاده نمود که سرعت واکنشهای شیمیایی را نیز به حساب آورد. برای این منظور از مدل مفهوم اتلاف گردابهای <sup>۲</sup> استفاده میشود که سامانه را به دو قسمت شامل گردابهها و محیط اطراف آن تقسیم می نماید. در این مدل چرخانهها به صورت راکتورهای مخلوط شونده در نظر گرفته میشوند و واکنش شیمیایی در آنها به وقوع می پیوندد. سرعت واکنش شیمیایی عبارت است از نرخ انتقال جرم از محیط اطراف چرخانهها به درون آنها که این نرخ وابسته به اختلاف کسر جرمی

در این مدل انرژی مکانیکی سیال به گردابههای بزرگتر و از گردابههای بزرگتر به گردابههای کوچکتر منتقل شده و سرانجام به انرژی درونی سیال تبدیل و باعث تشدید واکنشهای شیمیایی میشود و به عنوان انرژی فعالسازی اولیه واکنش سبب شروع واکنش شیمیایی میشود. شکل ۱ فرایند انتقال انرژی جنبشی از توده سیال به گردابهها، یعنی فرایند آبشاری<sup>۲</sup> را به صورت شمایی نمایش میدهد [۲۰،۱۹].

$$\xi^* = C_{\xi} \left(\frac{\nu\varepsilon}{k^2}\right)^{1/4} \tag{19}$$

$$\tau^* = C_\tau \left(\frac{\nu}{\varepsilon}\right)^{1/2} \tag{1Y}$$

در معادلههای بالا <sup>ξ</sup> جزء طولی چرخانههاست که در این سازههای کوچک واکنش شیمیایی انجام می شود، <sup>\*</sup>τ زمان ماند

(Y) Cascade process (F) Hong

واکنش دهنده و  $V = \mathcal{R}_{\xi}$  به ترتیب  $C_{\xi} = C_{\xi}$  و  $C_{\xi}$  به ترتیب ثابت جزء حجمی و ثابت مقیاس زمانی بوده و مقدار آن ها نیز به ترتیب ۲/۱۳۷۷ و ۲/۴۰۸۲ میباشد. سرعت واکنش شیمیایی از معادله زیر بنابر محاسبه نرخ انتقال جرم بین چرخانه و محیط اطراف آن محاسبه می شود [1].

$$R_{i} = \frac{\rho(\xi^{*})^{2}}{\tau^{*} \left[1 - (\xi^{*})^{3}\right]} \left(Y_{i}^{*} - Y_{i}\right)$$
(1A)

اطراف  $Y_i$  و  $Y_i$  در معادله بالا جزء جرمی ماده i در چرخانه و محیط اطراف  $Y_i^*$ اًن است. واکنشدهنده پس از انتقال به چرخانه که یک راکتور مخلوط شونده كامل است در زمان ماند معین واکنش میدهد و به فراوردهها تبدیل می شود. برای واکنش احتراق دو پیشرانه هیدروژن– اکسیژن و متان– اکسیژن سازوکارهای گوناگونی که هركدام دارای تعداد زیادی واکنش شیمیایی بین گونههای گوناگون واکنش دهندهها و واسطه هاست، پیش بینی می شود. در هر کدام از واکنشهای شیمیایی باید پارامترهای معادله آرنیوس معین شود. در معادله سرعت باید مرتبه سرعت هرکدام از واکنشدهندهها و فراوردهها و برگشتپذیر بودن یا نبودن واکنشها تعیین شود. برای شبیهسازی واکنشهای شیمیایی از نرمافزار انسیسکمکین<sup>۳</sup> استفاده شده است که همه موارد یاد شده برای واکنش شیمیایی برای آن به صورت یک سازوکار تعریف خواهد شد. همچنین باید دادههای ترمودینامیکی و ضریبهای نفوذ نیز به عنوان داده های اولیه برای تعریف واکنش شیمیایی و شبيه سازى آن معرفى شود. فشار محفظه احتراق بر سازوكار واکنش شیمیایی اثر گذار است و بیشتر سازوکارهای ارایه شده برای احتراق اکسیژن و هیدروژن در فشارهای پایین معتبرند و برای تحلیل احتراق هیدروژن در شرایط فشار جو مورد استفاده قرار می گیرند. از این دست سازوکارها که دست کم در فشارهای بالا قادر به پیش بینی دقیق دمای شعله و زمان تاخیر احتراق نخواند بود، می توان سازوکار ارایه شده توسط *هانگ<sup>۴</sup> و همکاران* را نام برد [۲۲]. با افزایش فشار به بیش از Mpa سازوکارهای ارایه شده در نرمافزارهای کمکین و فلوئنت به دلیل اختصار و سادگی زیاد قادر به پیش بینی دقیق مسیر و سرعت انجام واکنش نخواهند بود. از این رو سازو کار ارایه شده توسط *بورک<sup>6</sup> و همکاران* [۲۲] انتخاب و در جدول ۱ جزئیات آن نمایش داده شده است.

<sup>(1)</sup> Eddy dissipation concept

<sup>(</sup>r) Ansys Chemkin

<sup>(</sup>۵) Burke

	<u>, and sm .</u>	میدروری <i>⊣</i> عسیری ارای	جنون ٦ – شارو ٦ و٢ صلى شيئيا يي ٢ منزاق پيسرانه	
انرژی فعالسازی (j/mol)	توان دما	ضريب برخورد	واكنش	رديف
۶/۴۳۰ ×۱۰ <sup>۴</sup>	•	۱/۰۴ × ۱۰ <sup>۱۴</sup>	$H_2O + O \Leftrightarrow H_2 + O_2$	١
۳/۳۸۱۳ ×۱۰۴	•	$\gamma/\lambda\gamma \times 1 \cdot \gamma_{\lambda}$	$0 + H_2 \Leftrightarrow H + OH$	٢
۸/۰۵۱ ×۱۰ <sup>۴</sup>	•	$\Lambda/Y$ × 1 · <sup>16</sup>	$0 + H_2 \Leftrightarrow H + OH$	۲*
۱/۴۴۰ ×۱۰ <sup>۴</sup>	۱/۵۱	$r/18 \times 1.4$	$H_2 + OH \Leftrightarrow H_2O + H$	٣
-λ/ \ •۶ × \ • <sup>κ</sup>	7/47	$\mathfrak{P}/\mathfrak{P} \times \mathfrak{l} \cdot \mathfrak{r}$	$OH + OH \Leftrightarrow H_2O + O$	۴
۴/۳۶۸ ×۱۰ <sup>۵</sup>	-1/۴	۴/۵۸ × ۱۰ <sup>۱۹</sup>	$H_2 + M \Leftrightarrow H + H + M$	۵
•	-•/∆	۶/۱۶ × ۱۰۱۵	$0 + 0 + M \Leftrightarrow O_2 + M$	۶
•	-1/+	۴/۷۱ × ۱۰ <sup>۱۸</sup>	$O + H + M \Leftrightarrow OH + M$	۷
۵/۰۷۳ ×۱۰ <sup>۵</sup>	-٣/٣٢	$\mathcal{P}/\mathcal{P} \times \mathcal{V}$	$H_2O + M \Leftrightarrow H + OH + M$	٨
•	•/۴۴	۴/۶۵ × ۱۰ <sup>۱۲</sup>	$H + O_2 + M \Leftrightarrow HO_2 + M$	٩
-۶/•۹۴×۱۰ <sup>۳</sup>	४/२९	۲/۷۵ × ۱۰۶	$HO_2 + H \Leftrightarrow O_2 + H_2$	١٠
۱/۲۳۹ ×۱۰ <sup>۳</sup>	•	$V/\cdot X \times 1 \cdot 1^{n}$	$HO_2 + H \Leftrightarrow OH + OH$	))
-V/TM9 ×1+"	١/٠	$\gamma/\lambda 0 \times 1 \cdot$	$HO_2 + 0 \Leftrightarrow O_2 + OH$	١٢
-τ/•λγ ×۱• <sup>κ</sup>	•	$\gamma/\chiq \times 1 \cdot 1^{\pi}$	$HO_2 + OH \Leftrightarrow H_2O + O_2$	١٣
۵/۰۴۰ ×۱۰ <sup>۴</sup>	•	$F/T \times 1 \cdot V^{r}$	$\mathrm{HO}_2 + \mathrm{HO}_2 \Leftrightarrow H_2O_2 + O_2$	14
-۶/۸۴۶ ×۱۰ <sup>۳</sup>	•	۱/۳۰ × ۱۰ <sup>۱۱</sup>	$\mathrm{HO}_2 + \mathrm{HO}_2 \Leftrightarrow H_2O_2 + O_2$	14*
۲/۰۴۷ ×۱۰ <sup>۵</sup>	٠/٩	$\gamma/\cdots \times 1 \cdot \gamma_{\lambda}$	$H_2O_2 + M \Leftrightarrow OH + OH + M$	۱۵
۱ <i>/۶۶</i> ۷ ×۱۰ <sup>۴</sup>	•	۲/۴۱ × ۱۰ <sup>۱۳</sup>	$H_2O_2 + H \Leftrightarrow H_2O + OH$	١۶
۳/۳۳۹ ×۱۰ <sup>۴</sup>	•	۴/۸۲ × ۱۰ <sup>۱۳</sup>	$H_2O_2 + H \Leftrightarrow HO_2 + H_2$	١٢
۱/۶۶۷ ×۱۰ <sup>۴</sup>	۲/۰	۹/۵۵ × ۲۰۶	$H_2O_2 + 0 \Leftrightarrow OH + HO_2$	۱۸
۱/۳۳۵ ×۱۰ <sup>۳</sup>	•	۱/۲۴ × ۱۰ <sup>۱۲</sup>	$H_2O_2 + OH \Leftrightarrow H_2O + HO_2$	١٩
-۶/٧۲۴ ×۱۰۲	۱/۵۵	$Y/9. \times 1.^{\wedge}$	$HO_2 + H \Leftrightarrow H_2O + O$	۲.
۲/۱۲۱ ×۱۰ <sup>۵</sup>	۰/۵۱	$\gamma/\cdots \times \gamma$	$OH+OH \Leftrightarrow H_2 + O_2$	71
$\gamma/\lambda\lambda\Delta \times 1 \cdot \Delta$	•/٩٧	$1/\cdot Y \times 1 \cdot 1$	$H_2O + O \Leftrightarrow H_2 + O_2$	77
۱ <i>/۶۶</i> ۷ ×۱۰ <sup>۴</sup>	•	۸/۴۳ × ۱۰ <sup>۱۱</sup>	$H_2O_2 + 0 \Leftrightarrow H_2O + O_2$	77
۴/۲۰۰	•	$1/\cdots \times 1 \cdot 1^{2}$	$0 + 0H + M \Leftrightarrow HO_2 + M$	74

جدول ۱ – سازوکار واکنش شیمیایی احتراق پیشرانه هیدروژن-اکسیژن ارایه شده توسط بورک و همکاران [۲۲]

\* تكرار واكنش

متداول ترين سازوكار در تبيين واكنش احتراق واقع ميان زوج

پیشرانه متان – اکسیژن، سازوکار جی آرآی است که علاوه بر متان،

شامل اجزاء دیگری مانند اتان و برخی واسطهای دیگر است که در آن به تناظر هر کدام از واسطهای ناپایدار معرفی یک معادله مستقل

پیوستگی لازم است. به دلیل تعدد واکنشهای شیمیایی و

معادلههای سرعت واکنش، از سازوکارهای سادهتر نیز می توان

استفاده نمود به طوری که دارای تعداد معادلهها (شیمیایی) و اجزاء

واسطه كمترى باشند و شبيهسازى سامانه واكنشى و تحليل

معادلهها، از احتیاجات رایانهای و زمان کمتری برخوردار شود. به

کمک شبیهسازی بر پایه دینامیک سیالات محاسبههای، *اندرسن*<sup>۲</sup> و همکاران [۲۳] به بررسی سازوکارهای جونز و لیندستدت [۲۴] اصلاح شده و وستبروک و در*ایر*<sup>۳</sup> [۲۵] پرداختند و سازوکار جونز و لیندستدت را از لحاظ پیشبینی تولید کربن مونواکسید بهتر از سازوکار وستبروک و درایر معرفی کردند. جیورجی<sup>۴</sup> و همکار*ان* [۲۶]، با شبیهسازی محفظه احتراق موتور پیشران مایع و بررسی جنبههای پوناگون اثرگذار بر آن، به تحلیل سازوکار جونز و لیندستدت پرداختند. نتیجههای کار آنها نشان میدهد که سازوکار جونز و لیندستدت<sup>۵</sup> [۲۴] میتواند با دقّت قابل قبولی مورد استفاده قرار گیرد.

(r) Andersen (r) Giorgi

علمی – پژوهشی

474

<sup>(1)</sup> Gas Research Institute – Mechanism (GRI-Mech.)

 $<sup>(\</sup>ensuremath{\mathfrak{r}})$  westbrook and dryer

<sup>(</sup>a) Jones and Lindstedt

			.[]	, , , , , ,		6	- <i>T</i>		، دو چې	, 0,		
CH4	CO	$CO_2$	Н	Ο	OH	$H_2$	O <sub>2</sub>	H <sub>2</sub> O	HO <sub>2</sub>	$H_2O_2$	$N_2$	گونههای شیمیایی
-748.1	-111.44	-٣٩۴٨٠٠	218820	4.0002	37977	٠	٠	-747780	175	-138828	٠	آنتالپی تشکیل(j/mol)

جدول ۲ - آنتالپی تشکیل برای گونههای واکنشدهنده و فراوردهها [۸].



شکل ۲ – هندسه و شبکه مش برای دو پیشرانه، الف) هیدروژن– اکسیژن، ب) متان–اکسیژن

*لویجی کاترون* و همکار*ان* [۹] ضمن بررسی سازو کارهای متداول مانند جی آر آی و سایر سازو کارهایی که بر پایه سازو کار مزبور ارایه شدهاند به برخی معایب این دسته از سازو کارها به لحاظ افزایش تعداد معادلهها و همچنین ضعف در پیش بینی صحیح دما و زمان تأخیر اشتعال<sup>۱</sup> در فشار و دماهای بالا اشاره کردهاند. در کار آنها سازو کار اصلاح شده جونز و لیندستدت برای گستره گستردهای از دماها و فشارها معرفی و برای کار شبیه سازی بر پایه دینامیک سیالات محاسبه های پیشنهاد شده است. از این رو سازو کار کاهش یافته جونز و لیندستدت [۲۴] برای همه ی آلکان ها از جمله متان مطابق شرح واکنشی زیر بهترین پیشنهاد است.

$$C_n H_{2n+2} + \frac{n}{2}O_2 \to nCO + (n+1)H_2$$
 (19)

$$C_n H_{2n+2} + n H_2 O \to n CO + (2n+1) H_2$$
 (Y•)

$$H_2 + \frac{1}{2}O_2 \rightleftharpoons H_2O \tag{(Y)}$$

$$CO + H_2 O \rightleftharpoons CO_2 + H_2 \tag{YY}$$

در این کار برای شبیه سازی محفظه احتراق موتور پیشرانه مایع متان – اکسیژن از سازوکار جونز و لیندستدت استفاده شده است و داده های ترمودینامیکی و ضریب های نفود جی آر آی که شامل ویژگی های ترمودینامیکی و ضریب های نفود همه گونه های شیمیایی موجود در سازوکار شیمیایی جی آر آی است به صورت معادله های پلی نومینال با ضریب های معین معرفی شده اند. جدول ۲ شامل آنتالپی تشکیل گونه های شیمیایی گوناگون است.

در مقایسه با گاز ایدهآل، با گزینش معادله یحالت پنگ-رابینسون نتیجهها دلخواه و دقیق تری در تحلیلهای ترمودینامیکی

(Y) Pave

ادعا نمود که همه جنبههای فیزیکی و شیمیایی مسئله مدلسازی شدهاست و برای همه پدیدههای موجود در محفظه احتراق مانند تبخیر، انتقال جرم و گرما و ... مدلی مناسب ارئه شده است.

بهدست أمده می شود. با معرفی مجموعه دادههای مزبور می توان

#### شبيهسازي

برای ترسیم هندسه و ایجاد شبکه از نرمافزار گمبیت استفاده شده است. هندسه محفظه احتراق، همانند با کار *فیصلخان و* همکار*ان* [۸] است و شکل انحنای قسمت همگرا و واگرای نازل سهموی از معادله زیر تبعیت میکند.

$$X = a Y^2 + h \tag{(YT)}$$

در شکل ۲ هندسه و شبکه مش استفاده شده در مطالعه حاضر برای دو زوج پیشرانه هیدروژن-اکسیژن و متان اکسیژن ارایه شده است. برای مش بندی سامانه پیشرانه هیدروژن- اکسیژن از سلول های چهار وجهی و با آرایش سنگ فرشی<sup>۲</sup> استفاده شده و شبکه مش شبیهسازی شده دارای ۲۷۰۵۰ گره و ۱۲۷۸۰ سلول است. در نقطههای نزدیک گلوگاه نازل و همچنین نزدیک دیواره به علّت زیاد بودن گرادیان دما، سرعت و ... باید با استفاده از روش بهبود دهنده مش<sup>۳</sup> در نرمافزار فلوئنت به افزایش تعداد سلولهای آن ناحیهها پرداخت. شبکه مش مربوط به سامانه احتراقی متان-اکسیژن از ۱۶۸۵۷ سلول چهار وجهی و ۳۵۴۸۴ گره تشکیل شده است. متان با دمای K و فشار ۸۱۰۶۰۰۰ pa به صورت فوق بحرانی از یازده نقطه وارد محفظه احتراق می شود. هر ورودی متان استوانهای به طول ۰/۱ m و قطر ۰/۰۵ است که به ازای آن دو مسير جريان پاشش از اکسيژن مايع تعبيه شده است که به صورت موازی با متان به درون محفظه احتراق پاشیده می شوند. جدول ۳ شامل ویژگیهای متان و اکسیژن ورودی به محفظه احتراق است.

در این پژوهش به شبیه سازی احتراق حالت پایای دو پیشرانه متان – اکسیژن و هیدروژن – اکسیژن در نسبتهای گوناگون سوخت و اکسیدکننده پرداخته می شود. دمای دیواره محفظه احتراق و نازل در K ۲۰۰۰ ثابت فرض شده است که دمایی متداول برای

<sup>(1)</sup> Ignition delay time

<sup>(</sup>r) Adaption

حالت	دما (K)	فشار (pa)	دمای بحرانی (K)	فشار بحرانی (pa)	شدت جریا <mark>ن (kg/s)</mark>	سوخت
فوق بحراني	۳۰۰	۸۱۰۶۰۰۰	190/084	488.129	317	متان
مايع	١	٧٠٩٣٧٥٠	126/221	۵۱۰۹۸۱۹	1748	اكسيژن

جدول ۳ - ویژگیهای جریانهای ورودی به سامانه متان - اکسیژن در نسبت همارزی یک (استوکیومتریک).

محفظه احتراق	پاشش به	جريانهاى	– ویژگیهای	جدول ۴
--------------	---------	----------	------------	--------

اکسیژن مایع (LO <sub>X</sub> )	هيدروژن مايع (LH <sub>2</sub> )	ويژگىھا
١٠٠	١٠٠	دما (K)
17.	۳۰۰	سرعت (m/s)
•/•••	•/••• \	قطر ذرهها (m)

دیواره محفظه احتراق موتورهای پیشران مایع میباشد. فشار محفظه احتراق با تنظیم شدت جریان پیشرانه برای همه موارد در محفظه احتراق با تنظیم شدت جریان پیشرانه برای همه موارد در بایر به تقریب برابر با فشار محیط است. نسبت همارزی ( $\phi$ ) توسط معادله (۲۰) تعریف فشار محیط است. نسبت همارزی ( $\phi$ ) توسط معادله (۲۰) تعریف میشود که F و O به ترتیب مربوط به شدت جریان سوخت و اکسیدکننده میباشند و زیروند a و st نیز به ترتیب به شرایط واقعی و استکیومتری اشاره دارند.

$$\phi = \frac{\left(\frac{F}{O}\right)_a}{\left(\frac{F}{O}\right)_{st}} \tag{(YF)}$$

برای شبیه سازی جریان چند فازی از روش اولری – لاگرانژی و مدل فاز گسسته<sup>۱</sup> و برای جریان ورودی پیشرانه مایع به محفظه احتراق از مدل پاشش<sup>۲</sup> استفاده شده است. حل گر بر پایه فشار و روش مرتبه دوم دقت برای همه معادله ها به کار گرفته شدهاست.

# استقلال نتيجهها از مش

در شکل ۳ برای پیشرانه هیدروژن – کسیژن مقدار دما در خروجی نازل و جزء جرمی آب در مرکز محفظه احتراق برای شبکههایی با تعداد سلول متفاوت رسم شده است. برای تعداد سلول کم تر از ۱۶۷۲ حل مسئله با مشکل روبهرو میشود و محاسبهها در نرمافزار فلوئنت با خطای شناور شدن نتیجهها<sup>۳</sup> روبهرو خواهد شد. با افزایش تعداد سلولهای شبکه مقدارهای دما و جزء جرمی آب در شکل ۳ روندی روبه رشد دارد و این روند با افزایش تعداد سلولهای شبکه تا حدوداً ۱۲۰۰۰ ادامه مییابد. با افزایش بیشتر تعداد سلولها و ریزتر شدن شبکه مش نتیجههای تنییر ثابت و محسوسی ندارد. ثبات و استقلال

(r) Injection (r) Core I.5

نتیجههای شبیهسازی از مش برای شبکههایی با تعداد سلول بیش تر از ۱۲۰۰۰ در شکل ۳ به طور کامل نمایان میباشد. در این شکل با افزایش تعداد سلولهای شبکه و ازدیاد حجم محاسبهها برای نرمافزار فلؤنت، زمان محاسبهها و شبیهسازی نیز افزایش مییابد. احتیاجات رایانهای و کاهش هزینه و زمان حل، استفاده از شبکههایی با تعداد سلول کمتر را توجیه مینماید. از این رو برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن از شبکهای با تعداد سلول ۱۲۷۸۰ استفاده شده است که زمان حل برای آن با یک پردازنده اینتل چهار هستهای<sup>۴</sup> ۲۳ ساعت میباشد. برای متان استقلال نتیجهها از مش همانند با هیدروژن بوده و تنها تفاوت مربوط به ناحیه پاشش و ورود متان فوق بحرانی به محفظه احتراق است که گرادیان شدید دما و سایر پارامترها را در این ناحیه موجب میشود. از این رو برای متان به دلیل ناپایداری محاسبهها لازم است که در ناحیه پاشش شبکه مش ریزتر شده و از تعداد سلولهای بیشتری استفاده شود و نتیجهها برای این سوخت برای

#### اعتبارسنجي

برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن در نسبت همارزی ۱/۲۴ و با استفاده از حل گر بر پایه دانسیته و مدل گاز ایدهآل که منطبق با فرضیههای ارایه شده توسط *فیصل خان* و همکار*ان* [۸] است، نتیجهها به طور دقیق و کامل اعتبارسنجی شده است. در شکل ۴ پس از ناحیه پاشش انطباق و دقت نتیجهها برای دما که پارامتری کلیدی است، به روشنی آشکار است. در ناحیه پاشش به دلیل تفاوت در روش پاشش پیشرانه و تعداد پاشندهها و همچنین استفاده از مدل پیمایش گسسته تصادفی<sup>۵</sup> برخورد، تبخیر و احتراق قطرههای پیشرانه به طور کامل ناهمگون است و حتی در صورت انجام مکرر پیشرانه به طور کامل ناهمگون است و حتی در صورت انجام مکرر محاسبهها و همگرایی نتیجهها برای یک مورد، توزیع دما و سایر پارامترها در این ناحیه به طور کامل متفاوت است. برای پیشرانه متان–اکسیژن در نسبت هم ارزی ۲ نتیجهها با شبیهسازی کاترون و همکار*ان* [۹] مقایسه شده است. در شبیهسازی انجام شده توسط

<sup>(</sup>r) Floating point exception

<sup>(</sup>a) Discrete random walk







کاترون مدل هندسی محفظه احتراق و نازل در مقایسه با این کار دارای تفاوتهای بسیار زیادی است و برای مقایسه نتیجهها در طول محفظه احتراق از نسبت فاصله طولی به طول کل سامانه (x/L) استفاده

شده است. در مدل شبیه سازی شده توسط کاترون نازل همگرا-واگرا به صورت مخروطی در نظر گرفته شده است که اختلاف نتیجهها در ناحیه نازل و پس از محفظه احتراق را توجیه می نماید.



شکل ۶ - توزیع دما برای الف) سوخت هیدروژن، ب) سوخت متان برای نسبت همارزی ۱.

برای پیشرانه متان–اکسیژن نیز در ناحیههای نزدیک پاشندهها به دلیلهای ذکر شده، اختلاف نتیجههای بین دو شبیهسازی مانند پیشرانه هیدروژن– اکسیژن به طور کامل دیده می شود. اما در محفظه احتراق با توجه به اختلاف در مدلها و فرضيهها در نظر گرفته شده در دو شبیهسازی، دقت نتیجهها قابل قبول میباشد. در شکل ۵ نیز همانند دما مشاهده می شود که در ناحیههای نزدیک به پاشندهها جزء جرمی آب و هیدروکسید برای دو شبیهسازی به طور کامل متفاوت است. در ناحیههای دورتر از پاشندهها و با تبخیر کامل هیدروژن مایع و پیشرفت واکنش (در ناحیه تکفازی) اختلاف نتیجههای بین دو شبیهسازی کاهش می یابد. برای هیدروکسید به عنوان يک فراورده واسطه نخست جزء جرمي آن افزايش يافته و به دلیل مصرف شدن و تبدیل آن به آب، جزء جرمی آن در نازل كاهش مي يابد. اما براي آب به عنوان فراورده نهايي واكنش جزء جرمی آن پس از ناحیه پاشش و تبخیر هیدروژن مایع (در ناحیه تکفازی در محفظه احتراق) افزایش می یابد و در نازل نیز تغییرهای محسوسی را تجربه نمی کند. اما برای پیشرانه متان-اکسیژن به دلیل عدم ارایه نتیجهها برای توزیع جزء جرمی گونههای شیمیایی گوناگون مانند آب و کربن دیاکسید تنها متغیر قابل مقایسه دما است.

# بررسي و تحليل نتيجهها

مقایسه پراکندگی دما در محفظه احتراق برای دو زوج پیشرانه متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن میتواند تفاوتها و ناهمسانی نتیجههای شبیهسازی برای این دو سامانه پیشرانهای را بهتر آشکار سازد. دانستن این اختلافها میتواند درک بهتری را از احتراق این دو پیشرانه در محفظه احتراق موتورهای پیشرانه مایع ایجاد کند. شکل ۶ نمایانگر توزیع دما برای دو پیشرانه متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن در نسبت همارزی یک است.

برای زوج پیشرانه متان– اکسیژن در نسبت همارزی یک، دما در محفظه احتراق حدود ۱۵۰۰Kبیش تر است که این مقدار دما می تواند بر دمای دیواره محفظه احتراق اثر گذار باشد و گاهی در

صورت بی توجّهی به شرایط عایق و لاینر و تمهیدات فنی خنکسازی دیواره، سبب تغییر شکل و انفجار محفظه احتراق شود. همچنین به موجب دمای صافی گازهای خروجی از محفظه احتراق ضرورت تجدید نظر در طراحی نازل در روند تبدیل انرژی گرمای به انرژی جنبشی و سرعت (برای افزایش نیروی پیشران تولیدی) جدّی است. دمای محفظه احتراق در کنار نیروی پیشران موتور پارامتری مهم و تعیین کننده بوده و به عنوان یک قید در طراحی محفظه احتراق موتورهای پیشران مایع مطرح است.

با افزایش نسبت همارزی و شدت جریان سوخت ورودی به محفظه احتراق به دلیل عدم تکمیل واکنش شیمیای پیشرانه در محفظه، مقدار زیادی از سوخت بدون واکنش شیمیایی از نازل خروجی خارج می شود. در این شرایط جزء جرمی اکسیدکننده در محفظه تا صفر كاهش مى يابد. با توجه به شكل ۷ نيز مشاهده می شود که برای پیشرانه هیدروژن- اکسیژن با افزایش نسبت همارزی غلظت اکسیژن در محفظه احتراق کاهش می یابد. کاهش جزء جرمی اکسیژن در محفظه احتراق تا صفر در مقدارهای بالا از نسبت همارزی نشان دهنده واکنش کامل اکسیدکننده در محفظه احتراق است. اما برای پیشرانه متان- اکسیژن با افزایش نسبت همارزی به دلیل عدم تکمیل واکنش شیمیایی و مصرف اکسیژن، جزء جرمی این ماده کاهش نمی یابد. در شکل ۷ مشاهده می شود که برای پیشرانه متان– اکسیژن در نسبت هم ارزی ۰/۲ به دلیل زياد بودن شدت جريان اكسيدكننده ورودى به محفظه، جزء جرمى اکسیژن تا ۹۰٪ افزایش می یابد. با افزایش نسبت همارزی تا ۲، مقدار جزء جرمی اکسیژن در نخست به دلیل تبخیر اکسیدکننده مايع افزايش يافته و پس به علت مصرف آن در واکنش شيميايي کاهش می یابد. در نسبت های همارزی بیش تر از دو به دلیل کامل نشدن احتراق پیشرانه، جزء جرمی اکسیژن در محفظه احتراق پس از تبخیر أن كاهش نمی یابد و با افزایش نسبت همارزی به پنج و افزایش شدت جریان سوخت ورودی (متان)، جزء جرمی اکسیژن کاهش می یابد. جزء جرمی اکسیژن در محفظه احتراق ملاک خوبی



شکل ۸ - توزیع دما در نسبتهای همارزی گوناگون برای پیشرانه، الف) متان- اکسیژن، ب) هیدروژن- اکسیژن

برای بررسی تکمیل واکنش شیمیایی است. همچنین کم یا زیاد بودن فشار جزئی اکسیژن در محفظه احتراق بر سازوکار واکنش شیمیایی و تولید فراوردهها اثر گذار است. نتیجهها نشان میدهد که افزایش یا کاهش فشار جزئی اکسیژن در محفظه احتراق میتواند سبب تولید فراوردههای گوناگونی برای هر دو پیشرانه شود که این فراوردهها دارای آنتالپی تشکیل متفاوتی هستند. تفاوت در آنتالپی تشکیل فراوردهها، گرمای واکنش و دمای محفظه احتراق را تغییر میدهد و سرانجام منجر به تغییر در مقدار تکانه ویژه تولیدی برای پیشرانه خواهد شد.

در نسبت همارزی ۵/۰ مقدار دما برای هر دو پیشرانه در مقایسه با نسبت همارزی ۱، کاهش می یابد زیرا واکنش پیشرانه تزریق شونده به درون سامانه کامل نیست و وجود اکسیدکننده بیش تر از مقدار استکیومتری سبب عدم واکنش کامل آن در محفظه احتراق و نازل می شود. برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن نخست دما با

تبخیر سوخت و اکسیدکننده مایع تا حدود K کاهش یافته که با پیشرفت واکنش در محفظه احتراق دما تا حدود K ۳۱۰۰ افزایش می ابد. در احتراق برای دو پیشرانه متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن سرعت در خروجی نازل را نیز کاهش داده است. در ناحیههای نزدیک انژکتورها دما به مقدار زیادی افزایش می یابد که نتیجه اختلاط نقطه ای سوخت و اکسیدکننده در نقطههای در این ناحیه می باشد. برای ناحیههای دورتر گرمای تولیدی در واکنش شیمیایی احتراق سبب افزایش دما و تبخیر اکسیدکننده مایع شده و مقدار دما در محفظه احتراق برای پیشرانه هیدروژن– اکسیژن مقدار دما در محفظه احتراق برای پیشرانه هیدروژن– اکسیژن مقدار دما در محفظه احتراق برای پیشرانه هیدروژن– اکسیژن مقدار دما در محفظه احتراق برای پیشرانه میدروژن– اکسیژن امترازی و تغییر نسبت سوخت به اکسیدکننده مقدار دما در محفظه احتراق و نازل همگرا– واگرا کاهش می یابد. برای پیشرانه متان– احتراق و نازل همگرا– واگرا کاهش می یابد. برای پیشرانه متان–

علمی – پژوهشی



استوکیومتریک سوخت و اکسیدکننده است و با افزایش یا کاهش این نسبت، دما با شدت بیشتری افت مینماید. با توجه به شکل ۸ بیش ترین مقدار دما در محفظه احتراق و خروجی نازل برای این پیشرانه به ترتیب در حدود ۵۰۰۰K و ۲۷۰۰K است. برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن بیش ترین دما در محفظه احتراق و خروجی نازل به ترتیب در حدود ۳۶۰۰K و ۲۴۰۰K است. برای این پیشرانه مشاهده می شود که با افزایش نسبت هم ارزی مقدار دما در محفظه احتراق و نازل تغییرهای شدیدی نداشته و تا نسبتهای هم ارزی بالایی همچنان مقدار دما در محفظه احتراق زیاد است. اما برای پیشرانه متان– اکسیژن برای نسبتهای همارزی بیشتر از دو دما در محفظه احتراق و نازل افت بسیار زیادی داشته و واکنش شیمیایی احتراق در محفظه متوقف می شود. با افت دما در محفظه احتراق سرعت گازها در نازل خروجی نیز کاهش چشم گیری می یابد و سرانجام سبب کاهش مقدار تکانه ویژه تولیدی می شود. با توجه به شکل ۹ بیش ترین مقدار سرعت در خروجی نازل برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن در نسبت همارزی ۲ اتفاق میافتد. این در حالی است که دما در نسبت همارزی ۲ از نسبت همارزی ۱ کمتر است. دلیل این افزایش سرعت، کاهش دانسیته فراوردههای احتراق است که سبب افزایش سرعت در نازل خروجی می شود.

برای پیشرانه متان– اکسیژن بیش ترین سرعت در خروجی نازل در نسبت همارزی ۱ است. نتیجهها برای هر دو پیشرانه نشان میدهد که در نسبتهای همارزی بالا تبدیل انرژی گرمایی و فشاری گاز به انرژی جنبشی و سرعت در نازل در مقایسه با نسبتهای همارزی پایین تر، کم تر است که می تواند سبب کاهش نیروی پیشران تولیدی شود. این مورد با شرایط فیزیکی مسئله

سازگار نیست زیرا در نازل همگرا– واگرا و به ویژه در ناحیههای پس از گلوگاه نازل مقدار سرعت پیوسته افزایش مییابد و مقدار دما و فشار با کاهش رو به رو است. برای توجیه این تغییرهای دما و سرعت در محفظه احتراق و نازل باید به سازوکار واکنش شیمیایی رجوع شود.

در ناحیههای پس از گلوگاه نازل به دلیل افت فشار کل، فشار جزئی گازهای بهدست آمده از احتراق نیز افت مینماید. در نسبتهای همارزی بالا که جزء جرمی اکسیژن در محفظه احتراق و نازل پایین است در واکنش تعادلی تولید آب، سرعت واکنش رفت و توليد أب كه از مرتبه بالاترى (نسبت به واكنش برگشت) برخوردار است به مقدار بیشتری افت کرده و تعادل به سمت تولید واكنش دهندهها ( هيدروژن و اكسيژن) منحرف مي شود. نتيجه افزایش جزء جرمی هیدروژن و اتمهای گازی سادهتری است که از تجزیه مولکولهای بزرگتر (مانند هیدروژن دی اکسید و آب) بهدست آمده می شوند. شکسته شدن مولکول های بزرگ تر منجر به تولید تعداد مولهای بیش تری از اتمهای گازی سادهتر شده و فشار کل در نازل را افزایش می دهد و از افت فشار در نازل به مقدار زیادی جلوگیری مینماید. در نتیجه سرعت در ناحیههای نزدیک به خروجی نازل و پس از گلوگاه شروع به افت کرده و انرژی فشاری گاز به سرعت تبدیل نمی شود و سرانجام مقدار نیروی پیشران تولیدی را کاهش میدهد.

طبق اصل لوشاتلیه به دلیل افت فشار در نازل، تعادل برای جبران آن، سرعت واکنش برگشت و شکسته شدن مولکولهای آب را افزایش میدهد. این در حالی است که در نسبتهای همارزی بالاتر به دلیل کاهش غلظت اکسیژن سرعت واکنش تولید آب یعنی واکنش رفت افت کرده و نتیجه آن کاهش جزء جرمی آب در نازل



نشریه شیمی و مهندسی شیمی ایران



شکل ۱۰ – توزیع جزء جرمی آب برای پیشرانه هیدروژن– اکسیژن در نسبت همارزی، الف) ۵، ب) ۲، ج) ۱، د) ۵/۰



در نسبتهای هم ارزی بالاست که در شکل ۱۰ نیز مشاهده می شود. تولید آب مطابق با واکنش برگشت پذیر زیر انجام می شود که در آن واکنش رفت دارای درجه کلی بیش تری نسبت به واکنش برگشت ( ۱/۵ برابر) است. همان گونه که پیش تر نیز اشاره شد افت فشار در نازل سرعت واکنش رفت را بیش تر کاهش داده و تعادل را به سمت تولید بیش تر واکنش دهنده ها و کاهش مقدار آب سوق می دهد. اما در نسبتهای هم ارزی پایین تر به دلیل زیاد بودن غلظت اکسیژن سرعت واکنش رفت و تولید آب در نازل زیاد است و افت فشار و تبعات آن نمی تواند بر آن چیره شود.

$$H_2 + 0.5O_2 \Leftrightarrow H_2O \tag{Ya}$$

با بررسی توزیع جزء جرمی آب برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن در شکل ۱۰ مشخص میشود که با کاهش شدت جریان اکسیدکننده جزء جرمی آب افزایش مییابد. در نسبت همارزی ۲ به علّت وجود مقدار زیادی هیدروژن گازی و اتم هیدروژن در محفظه احتراق واکنش تولید آب در محفظه احتراق پیشرفت بیشتری

داشته و هیدروکسید موجود در محفظه احتراق با واکنش با اتم هیدروژن به آب تبدیل میشود. به دلیل زیاد بودن مقدار شدت جریان اکسیدکننده در نسبت همارزی ۰/۵ و افزایش غلظت اکسیژن گازی و اتم اکسیژن، هیدروکسید موجود در محفظه احتراق با اتم مییابد. واکنش میدهد و جزء جرمی هیدروژن دیاکسید افزایش مییابد. واکنش تعادلی هیدروکسید با اتم اکسیژن و هیدروژن در محفظه احتراق یا به تولید آب یا هیدروژن دیاکسید منجر میشود. ثابت تعادلی واکنش و آنتالپی تشکیل مواد و همچنین غلظت اتم هیدروژن و اکسیژن (به عنوان واسطههای فعال)، تولید بیش تر آب یا هیدروژن دیاکسید در محفظه احتراق را تعیین میکند.

برای پیشرانه متان– اکسیژن افزایش موازی غلظت هیدروژن و کربن مونواکسید به عنوان فراوردههای واکنش اول و دوم سازوکار جونز و لینستدت [۲۴] در نمودار غلظت اجزاء شکل ۱۱ نمایان است. افزایش و کاهش جزء جرمی این دو ماده به صورت به طور کامل موازی صورت گرفته و کاهش غلظت این دو ماده با افزایش غلظت





نستن ۲۰ می واکسی واکسی در محصه استراق و کاری برای نسبتهای همارزی گوناگون

کربن دی اکسید و آب در سامانه همراه است. در نزدیکی انژکتورها به علت افزایش جزء جرمی هیدروژن و کربن مونواکسید مقدار غلظت دی اکسید کربن کم است و در ناحیههای پسین با مصرف این مواد در واکنشهای تعادلی سوم و چهارم سازوکار جونز و لینسدت، غلظت دی اکسید کربن و آب در محفظه احتراق افزایش یافته و غلظت هیدروژن و کربن مونواکسید کاهش می یابد. با توجه پیشرانه هیدروژن – اکسیژن آب است و حدود هشتاد درصد گازهای محفظه احتراق را شامل می شود. برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن با افزایش نسبت هم ارزی تولید آب و گرمای واکنش افزایش می یابد. به همین دلیل دمای محفظه احتراق و تکانه ویژه برای این پیشرانه به همین دلیل دمای محفظه احتراق و تکانه ویژه برای این پیشرانه تا مقدارهای بالایی از نسبت هم ارزی زیاد بوده و کاهش نمی یابد.

با بررسی توزیع گونههای شیمیایی گوناگون (از جمله آب و کربن دیاکسید) و گرمای واکنش آنها (آنتالپی تشکیل) میتوان دما و

تکانه ویژه برای نسبتهای گوناگون همارزی را برای هر دو پیشرانه پیش بینی و توجیه نمود. در سازو کار جونز و لیندستدت افزایش غلظت متان در سامانه و مصرف آن در واکنش یک طرفه اول و دوم سبب کاهش غلظت آب و افزایش غلظت کربن مونواکسید در سامانه می شود. افزایش جزء جرمی کربن مونوکسید و واکنش ناقص پیشرانه، دما و فشار محفظه احتراق و سرعت گازهای خروجی از نازل را کاهش میدهد که نتیجه آن افت مقدار تکانه ویژه برای این پیشرانه در نسبتهای همارزی بیشتر از دو خواهد بود. با افزایش تولید کربن مونو اکسید در نسبتهای هم ارزی بالا که دارای آنتالیی تشكيل بالايي است، گرماي واكنش و دماي محفظه احتراق كاهش می یابد. شکل ۱۲ نمایانگر سرعت کلی واکنش در محفظه احتراق و نازل برای هر دو زوج پیشرانه متان- اکسیژن و هیدروژن- اکسیژن در نسبتهای همارزی گوناگون است. در این شکل کاهش تولید کربن دی اکسید و افزایش تولید کربن مونو اکسید در نسبتهای همارزی بالا برای پیشرانه متان- اکسیژن به روشنی نمایان است. همچنین مشاهده می شود که برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن در نسبتهای همارزی بالا تولید آب به عنوان تنها فراورده اصلی واكنش همچنان ادامه دارد. با توجه به پايين بودن أنتاليي تشكيل آب و گرمای واکنش بالای آن که در شکل ۱۳ نمایان است زیاد بودن دمای محفظه احتراق و تکانه ویژه برای پیشرانه هیدروژن-اکسیژن در نسبتهای همارزی بالا توجیه می شود.

برای پیشرانه متان – اکسیژن در نسبتهای هم ارزی بالا سرعت مصرف متان و تولید فراوردههای احتراق تا صفر کاهش مییابد. افت سرعت واکنش شیمیایی و گرمای واکنش سبب کاهش دمای محفظه احتراق شده و تکانه ویژه تولیدی را کاهش میدهد. اما برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن مصرف هیدروژن و اکسیژن به

علمی – پژوهشی







عنوان سوخت و اکسیدکننده و تولید آب به عنوان فراورده اصلی واکنش تا مقدارهای بالا از نسبت همارزی ادامه داشته و کاهش نمییابد. شکل ۱۳ نشان میدهد که گرمای واکنش احتراق پیشرانه هیدروژن – اکسیژن با افزایش نسبت همارزی افزایش یافته و واکنش احتراق در محفظه همچنان ادامه مییابد. اما برای پیشرانه متان – اکسیژن در نسبتهای همارزی بیش تر از ۲ و ۳ مقدار گرمای واکنش تا صفر کاهش مییابد که گواه توقف واکنش شیمیایی احتراق پیشرانه در محفظه است. هر چند برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن گرمای واکنش با افزایش نسبت همارزی افزایش یافته اما به دلیل افزایش شدت جریان پیشرانه ورودی به محفظه احتراق در نسبتهای همارزی بالا، مقدار دمای محفظه احتراق تنزل پیدا کرده است.

شکل ۱۴ توزیع دمای محفظه احتراق را در نسبتهای همارزی گوناگون نشان می دهد. دما در پایانی محفظه احتراق و در فاصله چهار متری پس از پاشش، به طور میانگین در صد نقطه بین دو دیواره بالا و پایین محاسبه شده است. در نسبتهای هم ارزی بالا برای سوخت متان دما به سرعت افت می کند اما برای هیدروژن بنا به دلیلهای که پیش تر بیان شد دما تا مقدارهای بالایی از نسبت همرارزی کاهش زیادی ندارد. برای هر دو پیشرانه مشاهده می شود که بیشینه دما در نسبت همرارزی یک است و با فاصله گرفتن از مقدارهای استوکیومتری سوخت و اکسیدکننده مقدارهای دما برای هر دو پیشرانه کاهش می یابد. همچنین مشاهده می شود که بیشینه دما برای سوخت متان از هیدروژن حدود K بیش تر است و با افزایش یا کاهش نسبت همرارزی با شیب بیش تری کاهش می یابد.

برای برازش دادههای دما– نسبت هم ارزی برای دو زوج پیشرانه متان اکسیژن و هیدروژن اکسیژن به ترتیب معادلههای (۲۱) و (۲۲) دارای بهترین همستگی هستند. به کمک این معادلهها

مشکلهای استفاده از نمودار هموار شده و دقت نتیجهها نیز افزایش می یابد. برای کاهش ضریبهای معادلهها از نسبت دما به دمای بیشینه برای هر کدام از این پیشرانهها استفاده شده است. برای دو پیشرانه متان-اکسیژن و هیدروژن-کسیژن، T<sub>max</sub> یا دمای بیشینه به ترتیب ۲۰۰۸ و ۲۶۰۰ ۲ است.

$$\frac{T}{T} = \frac{0.2286 + 0.3218\phi}{1 - 1.29\phi + 0.8329\phi^2} \tag{78}$$

$$\frac{T}{T} = \frac{-0.4698 + 6.62\phi}{-0.4698 + 6.62\phi}$$
 (YY)

$$\overline{T_{\text{max}}} = \frac{1}{1 + 3.612\,\phi + 1.528\,\phi^2} \tag{(YY)}$$

شکل ۱۵ توزیع تکانه ویژه برای دو سامانه احتراقی متان-اکسیژن و هیدروژن- اکسیژن در نسبتهای همارزی گوناگون را نشان میدهد. برای جریان بدون اصطکاک و بدون انتقال گرما با دیواره نازل (آیزنتروپیک)، تکانه ویژه و سرعت در خروجی نازل تنها تابعی از دما و فشار محفظه احتراق و فشار محیط است [۲۷].

$$\mathbf{u}_{e} = \left[\frac{2\gamma}{\gamma - 1} \frac{\mathbf{R}}{M_{g}} T_{c} \left\{1 - \left(\frac{P_{e}}{P_{c}}\right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}}\right\}\right]^{\frac{1}{2}}$$
(YA)

$$\mathbf{I}_{sp} = \frac{1}{g} \left[ \frac{2\gamma}{\gamma - 1} \frac{\mathbf{R}}{M_g} T_c \left\{ 1 - \left( \frac{P_e}{p_c} \right)^{\frac{\gamma - 1}{\gamma}} \right\} \right]^{\frac{1}{2}} + \frac{1}{g} \left( \frac{\gamma + 1}{2} \right)^{\frac{\zeta}{2}} \sqrt{\frac{\mathbf{R}T_c}{\gamma M_g}} \left( \frac{p_e - p_a}{p_c} \right)^{\frac{A_e}{A_f}}$$
(Y9)

ترم دوم در معادله (۲۴) به دلیل کم بودن فشار خروجی نازل دارای مقدارهای ناچیزی نسبت به ترم اول معادله بوده و از معادلهها حذف می شود. در معادلههای (۲۳) و (۲۴) زیروند c، e، e و g به ترتیب مربوط به ویژگیهایی در محفظه احتراق، خروجی نازل، محیط، گلوگاه نازل و گازهای احتراقی است. در این معادلهها A سطح مقطع نازل، M جرم مولکولی، R ثابت جهانی گازها،  $\gamma$  نسبت ظرفیت





گرمای حجم ثابت به فشار ثابت و  $I_{sp}$  تکانه ویژه برای جریان آیزنتروپیک است. با توجه به شکل ۱۵ مقدار تکانه ویژه برای جریان ایده آل به دلیل در نظر نگرفتن اتلافات ویسکوز و تبدیل کامل انرژی سیال به سرعت، دارای مقدارهای بسیار بالاتری است. در جریان واقعی به دلیل تبدیل بخش زیادی از هد فشار در محفظه احتراق به گرما و انرژی درونی، سرعت در خروجی نازل و تکانه ویژه کاهش می یابد. مقدار تکانه ویژه نیز در شرایطی بیشینه است که فشار خروجی نازل با فشار محیط برابر باشد و این سامانه را در این شرایط سامانه بهینه (از نظر تولید تکانه و عدم ایجاد شوک در می دهد که برای جریان واقعی (جریان ویسکوز) زوج پیشرانههای متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن معادلهها (۲۵) و (۲۶) به متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن معادلهها (۲۵) و (۲۶) به

$$\mathbf{I}_{s} = 1250(0.26)^{\phi} \phi^{1.46} \tag{(\bar)}$$



$$\mathbf{I}_{s} = \frac{-70.16 + 1348.5\phi}{1 + 2.4\phi + 0.37\phi^{2}} \tag{(71)}$$

در محفظه احتراق در ناحیههای نزدیک انژکتورها به علت وجود فاز مایع و ذرههای پیشرانه، مقدار آشفتگی و توربولنسی افزایش مییابد. پاشش پیشرانه و حرکت سریع قطرهها در فاز پیوسته گازی و تأثیر متقابل دو فاز بر یک دیگر مقدار آشفتگی در این ناحیهها را افزایش میدهد. زیاد بودن آشفتگی بر شدت واکنش شیمیایی پیشرانه که در درون چرخانهها و با پیروی از مدل مفهوم اتلاف گردابهای به وقوع می پیوندد، اثر گذار است. شکل ۱۶ مقدارهای انرژی جنبشی گردابهای و اتلاف آن در طول محفظه احتراق و نازل همگرا–واگرا برای پیشرانه متان–اکسیژن را نمایش میدهد.

با توجه به شکل ۱۷ برای پیشرانه هیدروژن– اکسیژن به دلیل حجم بالای پیشرانه مایع تزریق شونده به سامانه و مایع بودن سوخت و اکسیدکننده، مقدار آشفتگی بیش تر است. به همین دلیل

علمی – پژوهشی



در نزدیکی انژکتورها به علت اختلاط کامل و زیاد بودن مقدار آشفتگی نقطهها با دمای بسیار بالا کمتر قابل دیدن است و گرمای تولیدی در واکنش به صورت یکسان در این نقطهها پخش میشود. با انبساط گازها در نازل همگرا– واگرا مقدار دانسیته سیال افت شدیدی داشته و سرعت گازها افزایش و دمای آن کاهش مییابد. مقدار دانسیته در محفظه احتراق برای پیشرانه متان– اکسیژن (برخلاف دمای بیش تر آن) بیش تر از پیشرانه هیدروژن – اکسیژن است و این مورد به علت دانسیته زیاد متان و فراوردهها احتراقی آن است.

شکل ۱۸ در بردارنده توزیع دانسیته در طول محفظه احتراق و نازل همگرا– واگرا، برای دو پیشرانه متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن در نسبتهای همارزی گوناگون است. برای همه مواردی که در محفظه احتراق واکنش شیمیایی و مصرف سوخت و تولید فراوردهها واکنش مشاهده شده است، دانسیته سامانه ارایه شده و برای مواردی که سامانه شامل اختلاط فیزیکی سوخت و اکسیدکننده بوده و دانسیته سامانه دارای مقدارهای بسیار زیادی است از ارایه نتیجهها برای روشنی بهتر نمودار خودداری شده است.

برای هر دو پیشرانه مشاهده می شود که فشار و دمای محفظه احتراق تعیین کننده دانسیته بوده و ترکیب نسبی اجزاء در مرحله پس به مقدار کم تری اثر گذار است. برای پیشرانه هیدروژن – اکسیژن در نسبت همارزی ۱۰ به دلیل افت دما در محفظه احتراق در بعضی ناحیهها (شکل ۸) مقدار دانسیته تا مقدارهای بالایی افزایش یافته است. در نسبت همارزی ۳ (و بیش تر) برای پیشرانه متان – اکسیژن به دلیل افت شدید دمای محفظه احتراق و عدم انجام واکنش شیمیایی احتراق پیشرانه، مقدار دانسیته بسیار زیاد است. در ناحیههای نزدیک انژکتورها برای پیشرانه متان – اکسیژن به علت فشار زیاد متان ورودی و همچنین دمای پایین آن، دانسیته

سامانه بسیار زیاد است که در ناحیههای پسین به علت افزایش دما مقدار دانسیته کاهش مییابد. در ناحیههای نزدیک انژکتورها نیز اختلاف دانسیته دو سامانه به روشنی نمایان بوده و خود شاهدی بر زیاد بودن دانسیته متان نسبت به هیدروژن است. مقدار دانسیته محاسبه شده از معادله حالت پنگ– رابینسون و گاز ایدهآل دارای خطای چشمگیری بوده و استفاده از معادله حالت گاز ایدهآل در فشارهای بالا و دماهای پایین را ممنوع میسازد.

#### نتيجهگيري

با بررسی سازوکار واکنش شیمیایی و پراکندگی گونههای گوناگون مشاهده میشود که با افزایش نسبت هم ارزی مقدار کربن مونواکسید تولیدی در واکنش احتراق پیشرانه متان – اکسیژن (سوختهای هیدروکربنی) افزایش چشم گیری یافته و مقدار کربن دیاکسید تولیدی کاهش می یابد. در این شرایط با توجه به بالا بودن آنتالپی تشکیل کربن مونواکسید و پایین بودن گرمای واکنش آن، دمای محفظه احتراق و تکانه ویژه پیشرانه کاهش می یابد. این در حللی است که در نسبتهای هم ارزی کم به دلیل تولید مقدار زیادی کربن دی اکسید (که دارای آنتالپی تشکیل پایین و گرمای واکنش بالایی است) گرمای واکنش و دمای محفظه احتراق زیاد است. بررسی نتیجهها نشان می دهد که افزایش دمای محفظه احتراق و بوده و با کاهش آن کاهش می یابد. این نتیجهها نمایان گر ارتباط سازوکار بوده و با کاهش آن کاهش می یابد. این نتیجهها مایان گر ارتباط سازوکار واکنش شیمیایی، دمای محفظه احتراق و تکانه ویژه پیشرانه است.

برای زوج پیشرانه هیدروژن– اکسیژن سرعت تولید آب در نسبتهای همارزی بالا افزایش مییابد. این ماده دارای آنتالپی تشکیل پایینی بوده و گرمای واکنش آن زیاد است. در نسبتهای

هم ارزی بالا، گرمای واکنش، دمای محفظه احتراق و تکانه ویژه برای این پیشرانه همچنان زیاد بوده و تا مقدارهای بالایی از نسبت سوخت به اکسیدکننده کاهش چندانی ندارد. برای این پیشرانه با کاهش شدت جریان اکسیدکننده و افزایش سوخت ورودی، به دلیل افت فشار در نازل همگرا– واگرا فراوردهها واکنش احتراق (به ویژه آب) به واکنش دهندههای اولیه و اجزاء پیشرانه تجزیه می شوند. در این شرایط مشاهده می شود که روند تبدیل انرژی فشاری و گرمایی گاز به انرژی جنبشی و سرعت مختل شده و افت فشار و افزایش سرعت گازها در نازل همگرا– واگرا کاهش مییابد. افزایش فشار در نازل و کاهش سرعت گازهای خروجی کاهش مقدار تکانه ویژه برای این پیشرانه در نسبتهای هم ارزی بالا را نتیجه می دهد. سازوکار واکنش شیمیایی دو زوج پیشرانه متان– اکسیژن و هیدروژن– اکسیژن دارای واکنشهای تعادلی است که در آنها

ن فراوردههای واکنش از مولهای گازی واکنش دهنده بیش تری ایجاد می شوند. با افت فشار در نازل بر طبق اصل لوشاتلیه و برای جبران افت فشار با توجه به درجه معادله سرعت واکنش های رفت و برگشت، تعادل به سمت تشکیل مولهای بیش تر تمایل پیدا می کند و فراوردهها به واکنش دهندهها که دارای تعداد مولهای بیش تری هستند، تجزیه می شوند. این مورد برای هر دو پیشرانه قابل دیدن است، به طوری که با کاهش غلظت اکسیژن در نسبتهای هم ارزی بالا تعادل به سمت تولید واکنش دهندهها منحرف می شود و مقدار جزء جرمی هیدروژن در نازل افزایش می باید و به همراه آن جزء جرمی آب حدوداً ۲۰٪ کاهش دارد. برای سوخت متان به دلیل کم

تاريخ دريافت : ۲۱ / ۰۴ / ۱۳۹۹ ؛ تاريخ پذيرش : ۱۴ / ۱۰ / ۱۴۰

بودن جزء جرمی آب، کاهش مقدار آن و افزایش جزء جرمی هیدروژن ناچیز است. همچنین به دلیل یک طرفه بودن واکنش

توليد كربن مونواكسيد و عدم تجزيه آن، جزء جرمي اين ماده به

علاوه بر گرمای واکنش و دمای محفظه احتراق که بر تکانه ویژه

تولیدی اثر گذارند مقایسه نیروی پیشران تولیدی در نسبتهای

همارزی گوناگون و مقدارهای پیشبینی شده توسط معادله جریان

آیزنتروپیک سیال ایدهآل نشان میدهد که نیروی اصطکاک دیواره

نازل و زبری آن میتواند بر مقدار نیروی پیشران تولیدی بسیار اثر گذار باشد و مقدار آن را حدوداً ۵۰ درصد کاهش دهد. دمای زیاد

گازهای احتراقی برای پیشرانه متان- اکسیژن در نسبت همارزی

یک، خطر تغییر شکل و انفجار محفظه احتراق را بالا میبرد. برای

جلوگیری از این مورد باید با در نظر گرفتن سامانه خنک کاری

مؤثرتری دمای محفظه احتراق را تعدیل نمود. همچنین دمای بالای

محفظه احتراق با تغيير طراحي نازل مي تواند به افزايش سرعت

گازهای خروجی و نیروی پیشران تولیدی منجر شود و کارایی

پیشرانه و تکانه ویژه آن را افزایش دهد.

عنوان فراورده عمده احتراق كاهش نمى يابد.

# مراجع

- [1] Krzycki L.J., "How to Design, Build and Test Small Liquid-Fuel Rocket Engines", Rocketry, United States of America, (1967).
- [2] Haidn O., "Advanced Rocket Engines, in Advances on Propulsion Technology for High-Speed Aircraft", RTO-EN-AVT, (2008).
- [3] Sqrensen K.A., Lupemba S.K., Paludan J., Lippert E.H., "Designing a Thrust Chamber", DTU space, Denmark (2017).
- [4] Sharma K.A., Samy P.A., Kumar S.S., Parammasivam K.M., "Numerical Modeling of Supercritical Combustion in Lox/Methane Multielement Chamber", *International Astronautical Congress (IAC)*, Germany, (2018).
- [5] https://en.samspace.ru/
- [6] www.spacex.com

- [7] Kato T., Terakado D., Nanri H., Morito T., Masuda I., Asakawa H., sacaguchi H., Ishikawa Y., Inoue T., Ishihara S., Sasaki M., "Subscale Firing Test for Regenerative Cooling Lox/Methane Rocket Engine", 7 th european conference for aeronautics and space sciences, (2015).
- [8] Fasal Khan M., Quadri Z.A., Kulkarni P.S., Guven U., Bhat S.P., Sundarraj K., "CFD Simulation of a Liquid Rocket Propellant (LH2/Lox) Combustion Chamber", 15th Annual CFD Sympos, Bangalore, India, (2013).
- [9] Cutrone L., Battista F., Ranuzzi G., Bonifacio S., Steelant J., "A CFD Method for Simulation of Mixing and Combustion in High-Pressure Lox/Methane Rocket Engines", In 46th AIAA Aerospace Sciences Meeting and Exhibit, Reno, Nevada, (2008).
- [10] Song J., Sun B., Coupled Numerical Simulation of Combustion and Regenerative Cooling in Lox/Methane Rocket Engines, *Applied Thermal Engineering*, **106**: 762-773 (2016).
- [11] Pandey K.M., Yadav S.K., CFD Analysis of a Rocket Nozzle with Four Inlets at Mach 2.1, International Journal of Chemical Engineering and Applications, 1(4): 319-325 (2010).
- [12] Shabanian S.R., Rahimi M., Khoshhal A., CFD Study on Hydrogen-Air Premixed Combustion in a Micro Scale Chamber, Iranian Journal of Chemistry and Chemical Engineering (IJCCE), 29(4): 161-172 (2010).
- [13] Gupta P.K., Nayak V.S., Gupta A., Numerical Investigation of a Liquid Propellant Rocket (LH2/Lox) Combustion Chamber with Various Operational Condition and Micro-Gravity Effect by CFD, International Research Journal of Engineering and Technology (IRJET), 5(9): 1636-1642 (2018).
- [14] Pimental R.G., "Measurement and Prediction of Droplet Size Distribution in Sprays", PhD thesis, Laval University, (2006).
- [15] Ajinkya V., Pandit A., Kumar, Srinivasa R.G., Kedarnath C., Srihari R., Vivek V.R., Modeling of Liquid Propellant Combustion Chamber, *Chemical engineering journal*, 207: 151-166 (2012).
- [16] Liang P.Y., Fisher S., Mason Y.C., Comprehensive Modeling of a Liquid Rocket Combustion Chamber, Journal of Propulsion and Power (JPP), 2(2): 97-104 (1986).
- [17] Jamali A.A., Shahhosseini S., Behjat Y., Experimental Evaluation and Modeling of Liquid Jet Penetration to Estimate Droplet Size in a Three-Phase Riser Reactor, *Chinese Journal of Chemical Engineering*, 24(2): 293–309 (2016).
- [18] Davidson L., "An Introduction to Turbulence Models", AVANCEZ, Chalmers University of Technology, Sweden, (2018).
- [19] Bosenhofer M., Wartha E.M., Jordan C., Harasek M., The Eddy Dissipation Concept-Analysis of Different Fine Structure Treatments for Classical Combustion, *Energies*, **11**(7): 1902 (2018).
- [20] Magnussen B.F., The Eddy Dissipation Concept a Bridge between Science and Technology, *Energies*, **11**(7): 1902 (2005).
- [21] ANSYS FLUENT 15.0 Theory Guide-7.1.2 the Generalized Finite-Rate Formulation for Reaction Modeling.

- [22] Burke M. P., Chaos M., Yiguang J. U., Dryer F. L., Klippenstein S. J., Comprehensive H2/O2 Kinetic Model for High-Pressure Combustion, International Journal of Chemical Kinetics, 44(7): 444-474 (2011).
- [23] Andersen J., Rasmussen C. L., Giselsson T., Glarborg P., Global Combustion Mechanisms for Use in CFD Modeling Under Oxy-Fuel Conditions, Energy & Fuels, 23(3): 1379-1389 (2009).
- [24] Jones W.P., Lindstedt R.P., Global Reaction Schemes for Hydrocarbon Combustion, *Combustion and Flame*, **73(3):** 233-249 (1988).
- [25] Westbrook C.K., Dryer F.L., Simplified Reaction Mechanisms for the Oxidation of Hydrocarbon Fuels in Flames, Combustion science and technology, 27(1-2): 31-43 (1981).
- [26] De Giorgi M.G., Sciolti A., Ficarella A., Application and Comparison of Different Combustion Models of High-Pressure Lox/CH4 Jet Flames, *Energies*, 7(1): 477-497 (2014).
- [27] Kubota N., "Propellants and Explosives: Thermochemical Aspects of Combustion", Second Edition, John Wiley & Sons, Germany, (2015).