

# مدلسازی ریاضی و شبیهسازی تبدیل دیاکسید اورانیوم به هگزا فلوئورید اورانیوم و بررسی دقت مدلهای مربوط به واکنشهای گاز-جامد در پیشبینی شدت واکنش و درصد تبدیل

آرزو نیک سیر ، امیر رحیمی\* دانشکده مهندسی, دانشگاه اصفهان، صندوق پستی: ۲۳۴۴۱–۱۷۴۶، اصفهان-ایران

چکیده: در این مطالعه واکنش فلوئوراسیون ذرات دی کسید اورانیوم و تبدیل آن به هگزافلوئورید اورانیوم بر اساس مدل واکنش همگن در بخش ماده واسطه و واکنش سطحی بر روی هسته واکنش نداده مورد مدلسازی و شبیه سازی قرار گرفته است. این مهم به منظور اصلاح معایب و ضعف های مدل های قبلی ارائه شده که عموماً بر مبنای انجام واکنش های تولید (UO<sub>2</sub>F2) و UF<sub>6</sub> به ترتیب در سطح هسته واکنش نداده و سطح ماده واسطه تبیین گردیده اند صورت گرفته است. گرچه مدلهای قبلی منجر به ارائه راه حل های تحلیلی برای پیش بینی درصد تبدیل و شدت واکنش ها شده اند، با وجود این به دلیل اهمیت پدیده نفوذ گاز در ماده حد واسط و انجام واکنش در توده آن از یکسو و تأثیر شرایط عملیاتی مانند دما و اندازه ذرات بر توزیع غلظت گاز و شدت واکنش ها، نمی توان به نتایج آنها در کلیه دامنه های عملیاتی اعتماد کرد. بنابراین، معادلات حاکم بر مبنای قانون بقای جرم جزیی تبیین و برای اولین بار معادلات بدون بعدی با کاربری ویژه در حل معادلات با روش های عددی جهت پیش بینی مقادیر سرعت واکنش و محصولات میانی و نهایی واکنش بدست آمده است. مقایسه نتایج مدل با نتایج ارائه شده مربوط به پیشرفت واکنش و مینای قانون بقای جرم جزیی تبیین و برای اولین بار معادلات بدون بعدی با کاربری ویژه در حل معادلات با روش های عددی جهت پیش بینی مقادیر سرعت واکنش و محصولات میانی و نهایی واکنش بدست آمده است. مقایسه نتایج مدل با نتایج ارائه شده مربوط به پیشرفت واکنش و تغییرات درصد تبدیل مواد موجود در آن بیانگر دقت قابل قبول این مدل می باشد. همچنین پس از تأیید دقت مدل، تأثیر پارامترهای عملیاتی شامل دمای واکنش و اندازه ذرات بر شدت واکنش و درصدهای تبدیل مواد واسطه و نهایی، مورد بررسی قرار گرفته است.

واژههای کلیدی: واکنشهای گاز – جامد همگن و ناهمگن, فلوئوراسیون دی اکسید اورانیوم, مدلسازی و شبیهسازی

# Mathematical Modeling and Simulation of Fluorination Reaction of Uranium Dioxide and Evaluation of Existing Gas-Solid Reaction Models

#### A. Niksiare, A. Rahimi\* Faculty of Engineering, University of Isfahan, P.O. Box: 81746-73441, Isfahan-Iran

**Abstract:** In this study a mathematical model is developed in order to simulate fluorination reaction of uranium dioxide leading to produce uranium hexafluoride. The model considers homogeneous reaction for intermediate solid and heterogeneous one for unreacted shrinking core. Also, this study tries to clearly show the shortcoming of those foregoing models that take surface reactions for both solids. In fact, one may not trust the accuracy of those models due to ignoring the importance of the diffusion phenomena into the intermediate solid and taking place the reaction within it. On the other hand, by neglecting the undeniable effects of operating conditions, including temperature and particle size on gas concentration distrbution and reaction rates may introduce large deviations. For this mentioned purposes, the governing equations are derived on the basis of the mass conservation law and have been solved numerically. Besides, for the first time, some dimensionless equations and groups are introduced to predict the reaction rates and the amount of the main and the intermediate products for using numerical procedure. Comparing the results with the corresponding experimental ones represents the desirable accuracy of the model. After validation of the model, the effect of some operational variables such as temperature and initial particle size have been investigated on the reaction rates and the conversions.

#### Keywords: Gas-Solid Reaction, Fluorination of Uranium Dioxide, Mathematical Modeling and Simulation

<sup>\*</sup>email: rahimi@eng.ui.ac.ir

تاریخ دریافت مقاله: ۸۵/۱۲/۲۱ تاریخ پذیرش مقاله: ۸۶/۸/۲۷

#### ۱ – مقدمه

واکنش های گاز – جامد، واکنش هایی هستند که کاربردهای فراوانی در صنایع شیمیایی، پتروشیمی، معدنی و متالورژی دارند. این واکنش ها در تقسیم بندی کلی به دو بخش همگن و ناهمگن تقسیم می شوند. اگر واکنش روی سطح جامد اتفاق افتد واکنش از نوع ناهمگن است. واکنش همگن واکنشی است که مصرف ماده جامد در تمام ضخامت آن و متناسب با شدت نفوذ جزء گازی صورت می گیرد [۱]. با توجه به تفاوت های غیرقابل پیش بینی واکنش های گاز – جامد، انتخاب مدل مناسب برای این نوع واکنش ها بسیار حائز اهمیت است و بستگی به شناخت و درک صحیح از نوع واکنش و فیزیک سیستم مورد مطالعه دارد. به دلیل گستره بیشتر واکنش های ناهمگن، مدل های پیشنهاد شده در این زمینه از اهمیت بیشتری برخوردارند. به طور کلی مدل های ریاضی ارائه شده در این زمینه به دو دسته تقسیم می شوند:

- مدل هسته کوچک شونده که در طی آن اندازه کلی ذره
   ثابت باقی میماند و تنها ماهیت جامد تغییر می کند.
- مدل ذره کوچک شونده که در آن همزمان با انجام واکنش
   اندازه کلی ذره نیز کاهش می یابد [۱].

در پارهای از اوقات استفاده از مدلهای موجود به دلیل فرضیات ساده کننده و نسبتاً غیرواقعی آنها مناسب به نظر نمی رسد. به عنوان مثال اگر واکنش صورت گرفته بسیار سریع باشد گرمای آزاد شده سبب توزیع دما درون ذره، یا بین ذره و سیال می گردد که سرعت واکنش را تحت تأثیر قرار می دهد. همچنین در مواردی که واکنش در توده جامد، نه تنها روی سطح حد واسط خاکستر و جامد تازه صورت گیرد مدل های موجود ضعیف هستند [۲]. این واکنش ها ممکن است کاتالیستی و یا غیر کاتالیستی باشند، گرچه به لحاظ فیزیکی و مکانیسم های انتقال، تفاوت اساسی در مدل ریاضی آنها وجود ندارد.

واکنش های گاز -جامد اساس بسیاری از تبدیلات شیمیایی و عملک د رآکتورهای موجود در صنعت فراوری اورانیوم میباشند. از جمله این فرایندها می توان به فلوئوراسیون دی کسید اورانیوم UO2 برای تولید هگزافلوئورید اورانیوم UF<sub>6</sub> اشاره کرد. فرایند فلوئوراسیون UO2 شامل دو مرحله واکنش متوالی است که در مرحله اول، واکنشگر گازی فلوئور با جامد UO2

$$UO_2 + 3F_2 \rightarrow UF_6 + O_2 \tag{1}$$

بطوری که بیان شد، ایـن واکـنش بـه دو مرحلـه متـوالی تفکیـک میشود [۳ و ۴]:

$$UO_2(s) + F_2(g) \xrightarrow{k_1} UO_2F_2(s) \tag{Y}$$

$$UO_2F_2(s) + 2F_2(g) \xrightarrow{k_2} UF_6(g) + O_2(g) \tag{(7)}$$

Ogata و همکاران [۳ و ۵] این فرایند گاز-جامد را مورد مدلسازی ریاضی قرار دادهاند. در مدل ارائه شده واکنش های (۲) و (۳) به صورت ناهمگن، به ترتیب بر روی سطح هسته واکنش نداده UO<sub>2</sub> و جامد UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> صورت می گیرند. بر اساس این مدل پس از تستکیل جامد متخلخل UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> بر اثر واکنش (۲) واکنشگر گازی فلوئور به دو بخش تقسیم می شود: بخشی از آن روى سطح خارجى UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> واكنش داده و UF<sub>6</sub> توليد مى كند و بخش دیگر به درون توده UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> نفوذ کرده و پس از رسیدن به سطح UO<sub>2</sub> با آن واکنش می دهد. در نتیجه گاز F<sub>2</sub> بدون اینکه با توده UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> واکنش دهد درون آن نفوذ می کند، اما این فرضيه به دليل فيزيك خاص سيستم خالى از اشكال نيست. چنانچه سرعت نفوذ گاز F<sub>2</sub> درون UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> نسبت به سرعت واكنش روى سطح خارجي آن مقدارى ناچيز باشد مى توان فرض ناهمگن بودن واکنش F<sub>2</sub> و UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> را پذیرفت. در صورتیکه در گزارش Ogata [۳ و ۵] این نسبت در حدود ۲۰۰ معرفي شده است كه سبب تقويت فرضيه انجام واكنش در تـوده ا علاوہ بر روی سطح خارجی آن می گردد و نادرست  $\mathrm{UO}_2\mathrm{F}_2$ بودن فرضيه بكاربرده شده را تأييد مي كند. لـذا بـه نظر مـيرسـد این مدل صرفاً به منظور ارائـه یک راه حـل تحلیلی یـا استفاده از مدل های ساده ارائه شده است و به لحاظ عدم تطبیق با فیزیک واقعی سیستم چندان قابل استناد نباشد.

 $\odot$ 

در مقاله اخیر نویسندگان، این مدل پیشنهادی با اعمال دقیق فرضیات و دادههای اولیه ارائه شده توسط محققان یاد شده مورد بررسی قرار گرفته و عدم صحت تطابق کامل نتایج مندرج در این گزارش با دادهها و نتایج تجربی ارائه شده توسط Yahata و [۴] به اثبات رسیده است [۷].

برای توضیح بیشتر به بخشی از نتایج به دست آمده از مدل Pogata [۳ و ۵] که در مقاله اخیر نویسندگان مورد بازبینی و بازنمایی قرار گرفته است اشاره می شود. شکل ۱ نتایج حاصل از مدل مذکور را برای کسر مولی مواد مختلف نشان می دهد. این نتایج با مقادیر آزمایشگاهی و تجربی ارائه شده توسط Sakurai [۶] مورد مقایسه قرار گرفته است. همانگونه که در شکل ۱ دیده می شود تطابق قابل قبولی بین این مقادیر وجود ندارد که ضعف مدل مذکور را در پیش بینی شدت واکنش ها و درصد تبدیل نشان می دهد.

لازم به ذکر است که در کلیه مطالعات صورت گرفته موجود در زمینه مدلسازی واکنش های گاز –جامد [۸، ۹ و ۱۰] و فرایند فلوئوراسیون دیاکسید اورانیوم [۱۱] نیز اساساً از فرضیه ناهمگن بودن واکنش ها استفاده شده است که در نتیجه، این مدل ها در بسیاری از موارد دچار ضعف در پیش بینی دقیق رفتار واکنش می باشند. لذا هدف از این مطالعه ارائه یک مدل ریاضی دقیق و کار آمد جهت پیش بینی درصد تبدیل و شدت واکنش فلوئوراسیون 2OU است. بدین لحاظ واکنش تولید 202 به صورت ناهمگن و واکنش مصرف آن از نوع همگن در نظر گرفته شده و معادلات ریاضی بر اساس قانون بقای جرم به دست آمده است.



مجله علوم و فنون هستهای، شماره ۴۳، ۱۳۸۷ Archive of SID

۲- مدلسازی ریاضی

بطوری که پیشتر متذکر شده ایم، در این بخش معادلات حاکم بر اساس مدل ناهمگن برای واکنش 2OU و F2 و مدل همگن برای واکنش UO<sub>2</sub>F2 و F<sub>2</sub> تبیین می شوند. بدین منظور توزیع غلظت گاز F<sub>2</sub> در المانی کروی از توده UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> با استفاده از قانون بقای جرم جزیی برای گاز فلوئور به صورت زیر بیان می شود.

$$N_A (4\pi r^2)\Big|_{r+\Delta r} - N_A (4\pi r^2)\Big|_r - r_{A_2} (4\pi r^2 \Delta r)a = \varepsilon (4\pi r^2 \Delta r) \frac{dC_A}{dt}$$
(F)

در این معادله  $r_{A2}$  به صورت مول  $F_2$  مصرف شده بر واحد سطح  $UO_2F_2$  در واحد زمان تعریف می شود.  $\alpha$  سطح ویژه جامد متخلخل  $UO_2F_2$  و 3 تخلخل آن است. با صرفنظر از تأثیر حرکت توده به دلیل تخلخل بسیار کم  $UO_2F_2$  بر شار نفوذ گاز فلوئور، شار مولی انتقال جرم  $N_A$  به صورت رابطه زیر بکار می رود.

$$N_A = D_{eff} \frac{dC_A}{dr} \tag{(a)}$$

که  $D_{eff}$  ضریب نفوذ موثر  $F_2$  در توده  $UO_2F_2$  است. با جایگ ذاری رابط ۵ (۵) در معادل ۵ (۴) و با توجه به اینک ه واکنش های یاد شده از نوع درجه اول هستند [۳]، معادل ۵ (۴) به صورت زیر ساده می شود :

$$\frac{1}{r^2}\frac{\partial}{\partial r}\left(r^2\frac{\partial C_A}{\partial r}\right) - \frac{k_2a}{D_{eff}}C_A = \frac{\varepsilon}{D_{eff}}\frac{\partial C_A}{\partial t} \tag{9}$$

معادله (۶) یک معادله دیفرانسیل جزیی است که برای حل آن نیاز به دو شرط مرزی و یک شرط اولیه است. شرایط مرزی عبارتند از :

at 
$$r = r_c$$
 :  $D_{eff} \left. \frac{dC_A}{dr} \right|_{r=r_c} = k_1 C_A \Big|_{r=r_c}$  (V)

www.SID.ir

مدلسازی ریاضی و شبیهسازی تبدیل دیاکسید اورانیوم .

at 
$$r = R$$
 :  $k_g (C_{Ab} - C_A \big|_{r=R}) = D_{eff} \left. \frac{dC_A}{dr} \right|_{r=R}$ 
(A)

 $r_c \ R$  و R به ترتیب شعاع لحظه ای هسته و اکنش و شعاع لحظه ای کل جامد و  $R \ s$  ضریب انتقال جرم خارجی گاز فلو نور است. کل جامد و  $R \ d$  ضریب انتقال جرم خارجی گاز فلو نور است. باید توجه داشت که مقادیر تمام پارامترهای قید شده در معادلات در (۷) و (۸) با گذشت زمان تغییر می کنند. گرچه این معادلات در هر زمان صادق بوده و براساس قانون بقای جرم قابل استفاده اند. بر طبق شرط مرزی اول، نرخ نفوذ گاز  $F_2$  روی سطح هسته ای که واکنش نداده 200 برابر با نرخ مصرف آن بر اثر واکنش است. بطوری که مشاهده می شود به دلیل ناهمگن بودن، اثر آن در شرایط مرزی ظاهر شده است در حالیکه تأثیر واکنش همگن (۳) در معادله اصلی حاکم، بر اساس قانون بقای جرم جزیی دیده می شود.

شرط مرزی دوم بیان می کند که سرعت نفوذ گازی که مقاومت خارجی انتقال جرم در فضای اطراف ذره را پشت سر گذاشته است برابر با نرخ نفوذ آن بر روی سطح خارجی ذره است. هر دو شرط مرزی با تغییر اندازه r و R نسبت به زمان تغییر مکان میدهند که در حل معادله نیاز به توجه ویژه ای در این زمینه خواهد بود. به عبارت دیگر مسأله مورد بررسی یک مسأله با شرایط مرزی متحرک (Moving Boundary) میباشد که نیازمند بیان روابطی برای محاسبه مقادیر مرزی است.

بر خلاف مدل پیشنهادی Ogata و همکاران [۳ و ۵] که غلظت گاز F<sub>2</sub> روی سطح هسته واکنش نداده و سطح خارجی ذره را مقادیری ثابت و به ترتیب برابر با C<sub>Ac</sub> و C<sub>A</sub> در نظر می گیرد در این مدل غلظت گاز روی سطوح مذکور نسبت به زمان متغیر در نظر گرفته می شود.

$$at \qquad t=0 \qquad : \qquad C_A=0 \tag{(4)}$$

برای سادگی حل و جامعیت بررسی و تحلیل نتایج، معادله (۶) با استفاده از پارامترهای بیبعد به صورت یک معادله بدون بعد بیان میشود.

$$\xi = \frac{r}{R_0} \quad ; \quad \tau = \frac{tD_{eff}}{\varepsilon R_0^2} \quad ; \quad C^* = \frac{C_A}{C_{Ab}} \quad (1.)$$

در این معادلات ζ شعاع بدون بعد، τ زمان بـدون بعـد واکـنش و \*C غلظت بدون بعـد است. در نتیجـه فـرم بـدون بعـد زیـر بـرای معادله بقای جرم جزیی گاز فلوئور حاصل می شود:

$$\xi^{2} \frac{\partial^{2} C^{*}}{\partial \xi^{2}} + 2\xi \frac{\partial C^{*}}{\partial \xi} - \eta \xi^{2} C^{*} = \xi \frac{\partial C^{*}}{\partial \tau} \qquad (11)$$

 $\eta = k_2 R_0^2 a / D_{eff}$  به صورت  $\eta = k_2 R_0^2 a / D_{eff}$  میباشد. همانطور که دیده شد شرایط مرزی برای حل معادله فوق به دلیل ماهیت متحرک آنها و نیز وابستگی به توزیع غلظت که مجهول است از اهمیت ویژهای برخوردارند. لذا شرایط مرزی نیز به فرم پارامترهای بدون بعد هستند و به صورت زیر بیان می شوند:

$$at \ \xi = \xi_c \qquad : \qquad \left. \frac{dC^*}{d\xi} \right|_{\xi = \xi_c} = \frac{R_0 k_1}{D_{eff}} C^* \Big|_{\xi = \xi_c} \tag{11}$$

$$at \ \xi = \xi_R \qquad : \qquad \left. \frac{dC^*}{d\xi} \right|_{\xi = \xi_R} = \frac{R_0 k_g}{D_{eff}} \left( 1 - C^* \right|_{\xi = \xi_R} \right) \ (17')$$

Ranz و Ranz و  $F_2$  میباشد که از رابطه Ranz و kg ضریب انتقال جرم خارجی  $F_2$  میباشد که از رابطه Ranz و kg اندازه Marshall [۱۲] حساب میشود. مقدار این ضریب تابع اندازه ذره و شرایط حرکتی سیال اطراف آن است به طوریکه بسته به  $q_p^{-1/2}$  تا رژیم حرکتی سیال اطراف ذره مقدار آن متناسب با  $d_p^{-1/2}$  تا  $d_p^{-1}$  میباشد. برای یک ذره منفرد کوچک که در یک سیال ساکن تبادلات جرمی انجام میدهد می توان فرض کرد Sh = 1

$$k_g = \frac{D_{Ag}}{R} \tag{14}$$

که در آن R شعاع لحظه ای ذره است. معادل ه تغییر ابعاد هسته  $UO_2$  و اکنش نداده  $UO_2$  با برابر قراردادن نرخ مصرف جامد  $UO_2$  و گاز  $F_2$  روی سطح آن به این صورت به دست می آید:

مجله علوم و فنون هستهای؛ شماره ۲۳، ۱۳۸۷ Archive of SID

در این رابطه θ پارامتری بدون بعد است که به ایـن صـورت بیـان میشود :

$$\theta = \frac{3}{2} \frac{k_2 a R_0^2}{D_{eff}} \frac{C_{Ab} \varepsilon}{\rho_{UO_2 F_2} (1 - \varepsilon)} \Delta \tau$$
 (Y.)

پس از حل معادله (۱۱) به همراه شرایط مرزی و شرط اولیه آن و تعیین توزیع غلظت گاز F<sub>2</sub> لازم است مقادیر جرمی مواد مورد نظر حساب شوند. جرم مولی جامد UO<sub>2</sub> به صورت لحظهای با تعیین شعاع لحظهای آن به صورت زیر حساب می شود:

$$m_{UO_2} = \frac{4}{3} \pi r_c^3 \rho_{UO_2} \tag{(1)}$$

با توجه به معادله (۱۸) جرم UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> به صورت زیر قابل محاسبه میباشد:

$$m_{UO_2F_2} = \frac{4}{3}\pi (R^3 - r_c^3)(1 - \varepsilon)\rho_{UO_2F_2}$$
(YY)

ماده UF<sub>6</sub> که محصول اصلی واکنش است بنابر واکنش (۳) برابر با مقدار UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> تبدیل شده در طول واکنش میباشد. لذا میتوان نوشت:

$$m_{UF_{6}} = \sum_{t=0}^{t} \left[ \sum_{i(r=rc)}^{i(r=R)} \frac{1}{2} k_{2} C_{Ai} (4\pi r_{i}^{2} \Delta r) a \right] \Delta t$$
 (YY)

همچنین کسر وزنی نمونه UO<sub>2</sub> به صورت نسبت وزن کل جامـد به وزن اولیه آن به صورت زیر محاسبه می شود:

$$\frac{w}{w_0} = \frac{(4/3\pi)(R^3 - r_c^3)(1 - \varepsilon)\rho_{UO_2F_2} + (4/3\pi)(r_c^3)\rho_{UO_2}}{(4/3\pi)(R_0^3)\rho_{UO_2}}$$
(YF)

با فرض برابر بودن چگالی مواد جامد [۵] و در قالب پارامترهای بدون بعد رابطه (۲۴) به صورت زیر قابل بیان است:

$$\frac{w}{w_0} = (\xi_R^3 - \xi_c^3)(1 - \varepsilon) + \xi_c^3 \tag{YD}$$

$$\frac{dm_{UO_2}}{dt} = (4\pi r_c^2) k_1 C_A \big|_{r=r_c}$$
(10)

در نتيجه:

(•)

$$\frac{dr_c}{dt} = \frac{k_1 C_A \big|_{r=r_c}}{\rho_{UO_2}} \tag{19}$$

$$\frac{d\xi_c}{d\tau} = \frac{\varepsilon C_{Ab}}{\rho_{UO_2}} \frac{k_1 R_0}{D_{eff}} C^* \Big|_{\xi = \xi_c}$$
(1V)

همچنین ضروری است نحوه تغییر اندازه شعاع خارجی ذره، R در هر لحظه حساب شود. بدین لحاظ و با استفاده از این مفهوم که مقدار 20<sub>2</sub>F<sub>2</sub> در هر لحظه برابر با کل مقدار تولید شده منهای مقدار مصرف شده آن است و از سویی مقدار تولید شده 20<sub>2</sub>F<sub>2</sub> برابر با مقدار مصرف شده 200 است می توان رابطه زیر را برای تعیین مقدار 20<sub>2</sub>F<sub>2</sub> در هر لحظه بکار برد:

$$\frac{4}{3}\pi(R^{3}-r_{c}^{3})(1-\varepsilon)\rho_{UO_{2}F_{2}} = \frac{4}{3}\pi(R_{0}^{3}-r_{c}^{3})\rho_{UO_{2}} - \sum_{t=0i(r=r_{c})}^{t}\sum_{i=0}^{i(r=R)}\frac{1}{2}k_{2}C_{Ai}(4\pi r_{i}^{2}\Delta r)a\Delta t$$
(1A)

عبارت اول سمت راست معادله (۱۸) مقدار مصرف UO<sub>2</sub> و عبارت دوم مقدار تولید UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> می باشد. در واقع عبارت دوم بیانگر کل مصرف UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> به صورت تجمعی در لایه های مختلف آن می باشد. از این معادله می توان به صورت سعی و خطا برای یافتن تغییرات لحظه ای شعاع R استفاده کرد. معادله (۱۸) با استفاده از پارامترهای بدون بعد به شکل زیر قابل ساده سازی است:

$$\xi_{R} = \left[\xi_{c}^{3} + \frac{1 - \xi_{c}^{3}}{1 - \varepsilon} - \theta \sum_{t=0}^{t} \sum_{i(r=r_{c})}^{i(r=R)} C_{i}^{*} \xi_{i}^{2}\right]^{\frac{1}{3}}$$
(19)



همچنین  $k_1$  و  $k_2$  به ترتیب ثابت سرعت واکنش های (۲) و (۳) بوده که به صورت زیر تابع دمای واکنش T میباشد [۳]:

$$k_1 = \exp(-\frac{9860}{T} + 5.46) \tag{(Y9)}$$

$$k_2 = \exp(-\frac{9450}{T} + 3.59) \tag{YV}$$

لازم به ذکر است که به دلیل انـدازه بـسیار کوچک ذرات مـورد مطالعـه از وجـود توزیـع دمـا درون تـوده ذره صـرفنظر شـده و مدلسازی در دمای ثابت صورت پذیرفته است.

## ۳- روش حل معادلات

معادله (۱۱) به دلیل متحرک بودن شرایط مرزی آن به طریق عددي و با روش ضمني و به كمك روش تفاضلات محدود حل شده است. در ابتدا دامنه حل معادله شبکهبندی شده و در حالیکه با انجام واکنش های (۲) و (۳) مرزهای سیستم و در نتیجه شبکهبندی آن تغییر می کند این تغییرات لحاظ گردیده است. روشی که در این مطالعه به کار برده شده بر پایه فرض تغییرات پلکانی دامنه حل برای پرهیز از کاربرد روش های میانیابی بین نقاط گسسته استوار است. در واقع فیضای ذره جامید به صورت منظم شبکهبندی شده و تا زمانی که مصرف تجمعی ذره جامد به اندازه یک بازه مکانی ( کم) اتفاق نیفتاده است شبکه گسسته حفظ مى شود. پس از آن برحسب توليد يا مصرف UO2F2 به ترتیب یک گره به گرههای موجود اضافه و یا از آنها کم می شود. اگر گے کم به قدر کافی کوچک انتخاب شود خطای ناشی از روش فوق به مقدار زیادی کاهش می یابد. بدین لحاظ برای حل معادله به صورت عددی، ذره UO<sub>2</sub> به ۱۰۰ گره با فاصله بدون بعد ۰/۰۱ تقسیم بندی شده است.

همچنین در مورد حل عددی معادله (۱۱) فرض می شود در ابتدای انجام واکنش لایه ای از UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> با ضخامت بدون بعد ۰/۰۲ وجود دارد. این فرض به منظور ساده تر شدن حل عددی این معادله به دلیل وجود شرایط مرزی متحرک و همچنین برای استفاده از شرط اولیه (معادله ۹) بکار برده می شود. جدول ۱ داده های اولیه برای حل معادله و تعیین درصد تبدیل را نشان

علاوه بر این سطح ویژه UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> برابر (m<sup>2</sup> / m<sup>3</sup>) × ۶ و تخلخل آن ۰/۰۵ میباشد [۴].

### ۴- تحلیل نتایج حل معادلات

در شکل ۲ تغییرات وزنی نمونه UO<sub>2</sub> در طول زمان ترسیم شده است. مقادیر حساب شده با استفاده از رابطه (۲۵) و در دو دمای ۳۷۰ و C<sup>°</sup> ۴۳۰ بدست آمدهاند. با افزایش دما ذره جامد ظرف مدت کوتاهتری به تبدیل کامل دست مییابد. مقادیر حساب شده در توافق نسبتاً مناسبی با مقادیر تجربی ارائه شده توسط Yahata و Iwasaki [۴] میباشند.



**شکل ۲**- مقایسه تغییرات کسر وزنی نمونـه UO<sub>2</sub> محاسبه شـده بـا مقـادیر تجربی [۴].

$T(^{\circ}C)$	$D_{eff}(m^2/s)$	$k_1(m/s)$	$k_2(m/s)$	$R_0(m)$	مرجع
40.	$1/\cdot \times 1 \cdot - V$	$Y/X \times 1.^{-F}$	$V/9  imes 1 \cdot^{-\Delta}$	$\hat{\gamma}/V \times 1 \cdot \hat{\gamma}$	[ <b>۶</b> ]
44.	$1/\cdot \times 1 \cdot V$	۱/٩× ۱۰ <sup>-۴</sup>	$\delta/r \times 1 \cdot^{-\delta}$	$V/\Lambda  imes 1.^{-\hat{r}}$	[ <b>۴</b> ]
٣٧٠	۱/• × ۱۰ <sup>-۷</sup>	$\Delta/1 \times 10^{-\Delta}$	$1/\Delta \times 1 \cdot^{-\Delta}$	$V/\Lambda  imes 1.$	[ <b>۴</b> ]

جدول ۱- داده های اولیه برای تعیین درصد تبدیل.

 $\odot$ 

ش کل ۳ تغییرات کسر مولی  $UO_2 F_2$ ,  $UO_2 e_3 UC_2$  و  $UF_6$  در زمانهای مختلف و در دمای  $2^\circ$  ۴۵۰ را نشان می دهد. کسر مولی  $2O_2$  در کمتر از ۴ دقیقه به صفر می رسد در حالیکه کسر مولی  $2F_2$  کا در لحظات ابتدایی واکنش به مقدار بیشینه ای در حدود ۸/۰ افزایش می یابد. در اینجا مقدار  $2F_2 UO_2 F_2$  به حدی رسیده است که با گاز  $2F_2$  وارد واکنش شود و از این پس محصول  $UF_6$  تولید می گردد. همچنین نتایج بدست آمده با مقادیر تجربی مورد مقایسه قرار گرفته اند و همانطور که از تطابق نستباً مناسب این دو در شکل ۳ دیده می شود فرضیه وجود واکنش در توده  $UO_2F_2$  نتایج قابل قبولی را به همراه داشته است.

به منظور انجام مقایسه بین نتایج حاصل از مدل ناهمگن و مدل همگن درصد خطای هر دو مدل نسبت به مقادیر تجربی محاسبه شده است. درصد خطا از رابطه زیر حساب می شود:

$$e_{j} = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} \frac{(y_{i,calc} - y_{i,exp})^{2}}{y_{i,exp}^{2}}$$
(YA)

که در آن، y<sub>i,cal</sub> کسر مولی حساب شده جزء y<sub>i,cal</sub> مقدار تجربی کسر مولی جزء i، هر دو در زمان t و N تعداد اجزاء است. در این صورت e<sub>j</sub> مقدار خطای متوسط کسر مولی اجزاء مختلف در زمان t است و برای تعیین خطای کل باید میانگین مقادیر e<sub>j</sub> به دست آمده در زمانهای مختلف، را معین



**شکل۳**– مقایسه کسر مولی UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> ,UO<sub>2</sub> و UF<sub>6</sub> محاسبه شده با مقادیر تجربی ارائه شده توسط Sakurai[۶].

مجله علوم و فنون هستهای، شماره ۴۳، ۱۳۸۷ Archive of SID

> کرد. در جدول ۲ مقدار کسر خطاهای حساب شده برای دو مدل مورد بحث ارائه شده است.

> بطوری که در جدول ۲ مشاهده می شود خطای متوسط کسر مولی اجزاء حساب شده از مدل پیشنهادی (واکنش ناهمگن برای مصرف ۲۵-(UO) ۲۹/۲۹٪ و خطای نتایج مدل واکنش های همگن ۲۳/۵۶٪ می باشد. با توجه به کاهش قابل ملاحظه خطای مدل پیشنهادی نسبت به مدل قبلی می توان نتیجه گرفت که مدل پیشنهادی قادر است با دقت قابل قبولی فرایند فلو نوراسیون دی اکسید اورانیوم را پیش بینی کند.

> در شکل ۴ توزیع غلظت گاز  $F_2$  درون توده  $UO_2F_2$  در در شکل ۴ توزیع غلظت گاز  $F_2$  درمای N۰۰ C دمای C دمای C

**جدول ۲**- کسر خطای مقادیر حساب شده و تجربی [۶] کسر مولی اجزاء مختلف از دو مدل همگن و ناهمگن [۳، ۵ و ۷].

رت کسر)	; مان (min)		
مدل ناهمگن	مدل همگن	(	
•/•۴۸۵	•/۲۹۲٧	۲	
۰/۳۳ <b>۸</b> ۴	•/4449	۶	
•/٣٣٧٢	•/۴۱۹۸	11	
• /۳۳۳۵	۰/۴۰۰۵	14	
•/•٣•۶	•/١٣٢٨	١٩	
•/1149	•/٣٣٥۶	ميانگين	



**شکل۴–** تغییرات اندازه هسته واکنش نداده و محصول میانی و توزیع غلظت گاز  $F_2$  در فضای ماده واسطه در دمای C ۲۰۰ و زمان های مختلف.

مدلسازي رياضي و شبيهسازي تبديل دياكسيد اورانيوم . . .

نمودارهای رسم شده بین دو حد  $\xi_c = \xi$  و  $\xi_r = \xi$  به دست آمدهاند. در آغاز واکنش شعاع خارجی بدون بعد ذره برابـر یـک به سطح هسته واکنش نداده بسیار نزدیک به سطح  $(\xi_R = 1)$ خارجی ذره می باشد. در این حالت توزیع غلظت تقریباً به صورت خطى تا سطح هسته واكنش نداده تغيير مي كنـد. مقـدار در دمای C ۲۰۰ با استفاده از روابط (۲۶) و (۲۷) برابر  $k_1/k_2$ ۴/۴۳ می باشد بنابراین سرعت کاهش اندازه هسته واکنش نداده بسیار بیشتر از سرعت کاهش اندازه کلی ذره است. در نتیجه با گذشت زمان شعاع هسته واکنش نداده با سرعت بیشتری نسبت به شعاع خارجی ذرہ کاہش می یابد کے در شکل ۴ قابل مشاہدہ است. با شروع واكنش و افزايش ضخامت لايه ماده واسطه مقاومت نفوذ گاز F<sub>2</sub> درون توده ماده واسطه افزایش می یابد، در نتيجه غلظت گاز F<sub>2</sub> رسيده به سطح هسته واکنش نداده نسبت بـه زمان کاهش می یابد. این در حالی است که با گذشت زمان و کوچک شدن هسته مرکزی از سطح در دسترس برای واکنش UO<sub>2</sub>/F<sub>2</sub> و در نتیجه سرعت انجام این واکنش کاسته می شود. بدین سبب در زمان های بزرگتر رفتاری کاملاً مخالف قبل دیده شده و غلظت گاز F<sub>2</sub> روی هسته واکنش نداده افزایش می یابد. سرانجام با تبديل كامل هسته مركزي به دليل اينكه اساساً نرخ مصرف ماده واسطه کم است غلظت واکنشگر گازی درون ذره افزايش مي يابد.

نکته بسیار مهمی که از شکل ۴ نتیجه می شود این است که غلظت بدون بعد گاز روی سطح خارجی ذره در هر زمان مقداری نزدیک به یک دارد. در نتیجه در دمای مذکور مقاومت فیلم گاز بسیار ناچیز است. بدیهی است در دماهای پایین تر که دماهای عملیاتی بشمار می آیند می توان از مقاومت فیلم گاز چشم پوشی کرد. در مورد مقاومت نفوذ گاز در توده ماده واسطه نیز نتیجه مشابهی به دست می آید. زیرا همچنانکه در شکل ۴ خمامت لایه ماده واسطه و درنتیجه افزایش مقاومت نفوذ گاز درون آن، غلظت واکنشگر گازی روی سطح هسته مرکزی افزایش یافته است که به دلیل کاهش سطح دردسترس برای انجام واکنش و در نتیجه کاهش بیشتر نرخ واکنش است. در واقع در فرایند مورد نظر سرعت انجام واکنش ها به قدری کم است که

Archive of SID کنترل کننده اصلی فرایند انتقال می باشد. لذا به نظر می رسد فرض انجام واکنش دوم تنها در سطح خارجی UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> که در مدل های قبلی مورد استفاده بوده چندان معتبر نیست.

در شکل ۵ تغییرات شعاع خارجی ذره R و شعاع هسته کنش نداده  $r_c$  نسبت به زمان در دو دمای C ۴۵۰ و  $r_c$  ۹۰۰ و نشان داده شده است. همانگونه که مشاهده می شود در دمای ۴۵۰°*C* شعاع هسته واکنش نداده پس از گذشت حدود ۴دقیقه از آغاز واکنش به صفر میرسد و پس از این زمان تنها UO<sub>2</sub>F<sub>2</sub> با گاز فلوئور واکنش داده و UF<sub>6</sub> تولید می شود. با توجه به معادلات (۲۶) و (۲۷) در دمای مذکور سرعت واکنش (۲) تقريباً ۴ برابر سرعت واكنش (۳) است بنابراين همواره لايهاي از  $UO_2F_2$  وجود خواهد داشت که در شکل ۵ مشخص است. همچنین با توجه به ابن شکل در لحظات ابتدایی واکنش حجم کلی ذره ثابت باقی مانده و ذره در این دوره تنها تغییر ماهیت میدهد. همچنین در شکل ۵ سعی شده است اثر تغییرات دما بر روى سرعت واكنشها و روند كاهش حجم جامدات نشان داده شود. همانطور که انتظار میرود با افزایش دما، سرعت انجام واکنش ها به طور قابل ملاحظهای افزایش می یابد در حالی که واکنش مصرف جامد  $UO_2$  حساسیت بیشتری به دما نشان ميدهد. در واقع با توجه به سرعت انجام واكنش ها انتظار مىرود در دماهاى بالا جامد UO<sub>2</sub> در مدت بسيار كوتاهمى به اتمام برسد.



شکل ۵- تغییرات شعاع بدون بعد هسته واکنش نداده و ذره برحسب زمان.

مجله علوم و فنون هستهای، شماره ۴۳، ۱۳۸۷ Archive of SID

۵- بررسی تأثیر تغییر برخی پارامترهای عملیاتی

 $(\bullet)$ 

همانطور که گفته شد با افزایش دما سرعت هر دو واکنش (۲) و (۳) با نسبت های مشخصی افزایش می یابد بنابراین هر دو واکنش به صورت رقابتی و در کنار یکدیگر انجام می گیرند. علاوه بر این افزایش دما بر ضریب نفوذ گاز در فیلم گازی اطراف نمونه تأثیر گذار بوده و آن را افزایش می دهد. بنابراین غلظت واکنشگر گازی بر روی سطح خارجی ذره بالا می رود که موجب افزایش بیش از پیش سرعت واکنش ها خواهد بود. شکل ۶ نسبت تغییر شعاع هسته واکنش نداده و ذره را نشان می دهد.



بطوری که دیده میشود افزایش دما موجب نزدیک شدن این دو شعاع به یکدیگر است.

در تمام نمودارهای ترسیم شده، کاهش ناگهانی شعاع هسته واکنش نداده در لحظات آغازین واکنش قابل مشاهده است که بالا بودن نرخ انتقال جرم را به دلیل نیروی محرکه بیشتر در این لحظات تأیید می کند.

با تغییر دادن اندازه اولیه جامد UO<sub>2</sub>، تغییرات جزء مولی UO<sub>2</sub> و UO<sub>2</sub>F2 نسبت به زمان در شکل ۷ ترسیم شده است. در این شکل خطوط توپر مربوط به ذره با اندازه اولیه *mμ ۶/۵ و* خطوط شکسته برای ذرهای با اندازه اولیه *μm ۲۰/۵* به دست آمدهاند. بطوری که مشاهده میشود با افزایش اندازه ذره مدت زمان مصرف هر دو بخش هسته واکنش نداده و ذره کامل افزایش یافته است.

هرچه اندازه ذرات مورد پروسس بزرگتر باشد، طبیعتاً مدت مصرف کامل هسته واکنش نداده بیشتر خواهد بود. از طرف دیگر به دلیل افزایش مقاومت نفوذ در لایه ماده واسطه، غلظت گاز روی هسته واکنش نداده کاهش می یابد، بنابراین از نرخ مصرف ماده UO2 کاسته می شود. در اینحالت سطح هسته واکنش نداده و سطح خارجی ذره، نزدیک به یکدیگر باقی می مانند، که در نتیجه از مقدار بیشینه ماده UO<sub>2</sub>F2 کاسته می شود.

در شکل ۸ تغییرات شعاع هسته واکنش نداده و شعاع خارجی ذره نسبت به زمان برای دو اندازه مذکور نشان داده شده است. همانطور که دیده می شود با افزایش اندازه ذره شیب کاهش شعاع هسته واکنش نداده شدیداً کاهش می یابد در حالیکه شیب کاهش اندازه کلی ذره تقریباً بدون تغییر باقی می ماند.







#### **References:**

- 1. E.L. Cussler, "Diffusion mass transfer in fluid systems," Cambridge university press, (2003).
- 2. O. Levenspiel, "Chemical reaction engineering," 3th ed., John Wiley \$ Sons, New York, (2001).
- S. Ogata, S. Homma, A. Sasahira, F. Kawamura, J. Koga, S. Matsumoto, "Fluorination reaction of uranium dioxide by fluorine," Journal of Nuclear Science and Technology, 41, 135-141 (2004).
- 4. T. Yahata and M. Iwasaki, "Kinetic studies of the fluorination of uranium oxides by fluorinepart II," Journal of Inorganic Nuclear Chemistry, 26, 1863-1867 (1964).
- S. Ogata, S. Homma, J. Koga, S. Matsumoto, "Gas-solid reaction model for a shrinking spherical with unreacted shrinking core," Journal of Chemical Engineering Science, 60, 4971-4980 (2005).
- 6. T. Sakurai, "Comparison of the fluorination of uranium dioxide by bromine trifluoride and elemental fluorine," Journal of Physical Chemistry, 78, 1140-1144 (1974).
- ۱. رحیمی و ا. نیک سیر، "بررسی دقت مدل هسته واکنش نداده .
   کوچک شونده در مدلسازی و شبیه سازی تبدیل دی اکسید اورانیوم، "نخستین همایش بین المللی جایگاه چرخه سوخت هسسته ای در توسعه علوم و فنوی، اصفهان (۱۳۸۵).
- P.A. Ramachandran and L. K. Doraiswamy, "Modeling of noncatalytic gas-solid reactions," AIChE Journal, 28, No. 6, 881-900 (1982).
- S.K. Bhatia and D.D. Perlmutter, "A random pore model for fluid-solid reactions: II. Diffusion and transport effects," 27, No. 2, 247-254 (1981).
- 10.V. Stratis Sotirchos and Huei-Chung Yu, "Mathematical Modeling of gas-solid reactions with solid product," Chemical Engineering Science, 40, No. 11, 2039-2052 (1985).
- 11.S.S. Sazhin and A.P. Jeapes, "The analytical and numerical study of the fluorination of uranium dioxide particles," Journal of Nuclear Materials, 249, No. 2-3, 207-222 (1997).
- W.E. Ranz and W.R. Marshall, "Evaporation from drops," Chemical Engineering Progress, 48, 173-180 (1952).



شکل ۸− بررسی تغییر اندازه ذره UO<sub>2</sub> بر جزء مولی تغییرات شعاع r<sub>c</sub> و R.

۶- نتیجه گیری

در ایـن مطالعـه، فراینـد فلوئوراسـیون دیاکـسید اورانیـوم بـا فرضيه انجام واكنش در توده ماده واسطه تشكيل يافته عـلاوه بـر سطح خارجي آن مورد مدلسازي رياضي و شبيهسازي قرار گرفته است. بدین منظور معادله اصلی تغییرات غلظت گاز واکنشگر بر اساس قوانین بقا به دست آمده و به طریق عبددی با روشهای خاصی حل شده است. تطابق بهتر نتایج حاصل از این مدل با مقادیر آزمایشگاهی و تجربی در مقایسه با مدل های موجود، گوياي صحت ايين فرضيه و دقت قابل قبول مدل ييشنهادي است. همچنين تأثير تغيير برخبي يارامترهاي عملياتي شامل تغییر دما و تغییر اندازه ذره بر درصد تبدیل و نحوه تغییر اندازه ذره مورد بررسی قرار گرفته است. نتایج حاصل نشان می دهند که در دماهای نسبتاً یایین مقاومت اصلی کنترل کننده کل فرایند مقاومت واکنش هاست و در دماهای بالاتر این مقاومت كاهش مي يابد. در نتيجه به دليل اهميت و حساسيت مدل انتخاب شده در پیش بینی رفتار واکنش فلوئوراسیون، به نظر می رسد تغییر اساسی در انتخاب مدل واکنش صورت گرفته از ناهمگن به همگن ممکن است نقش مؤثري در شناخت و درک صحیح تر از فرایند مذکور داشته باشد.