

شبیهسازی عددی هیدرودینامیک جریان چند فازی گاز-جامد در بستر دوار: تأثیر ضریب ارتجاعی بر ضخامت لایه فعال

چکیدہ

در مطالعه حاضر به شبیهسازی دوبعدی هیدرودینامیک بستر گاز – جامد دوار در رژیم غلتان بهمنظور استفاده در پیرولیز ضایعات پلیمری پرداخته شده است. مدلسازی با رویکرد اولرین – اولرین به همراه نظریه جنبشی جریانهای دانهای انجام شده است. نتایج حاصل از شبیهسازی با کار آزمایشگاهی انجام شده در بستر دوار توسط سانتوس و همکاران (۲۰۱۵) مقایسه شد که حاکی از انطباق خوب نتایج با کارهای آزمایشگاهی بوده است. در این پژوهش به بررسی تأثیر پارامتر ضریب ارتجاعی بر ضخامت لایه فعال پرداخته شده است. بدین منظور مقادیر مختلف ضریب ارتجاعی (۸۸۵، ۲۰، ۲۰، ۲۰/۰ و ۱۰/۵۵) انتخاب شده و تأثیر آن بر ضخامت لایه فعال در بستر دوار بررسی شده است. با افزایش ضریب ارتجاعی از ۸۸۵ میزان ضخامت لایه فعال پرداخته شده ست. بدین منظور مقادیر مختلف ضریب افزایش ضریب ارتجاعی از ۸۸۵ تا ۱۹۵۵ میزان ضخامت لایه فعال افزایش یافته که با توجه به اینکه بخش اصلی اختلاط در بسترهای دوار صورت می گیرد، میتوان تأثیر آن در بهبود اختلاط در بسترهای دوار را با در نتایج مشاهده

كلمات كليدى: بستر دوار، شبيهسازى عددى، ضريب ارتجاعى، لايه فعال، هيدروديناميك

^{*} hashemabadi@iust.ac.ir

۱– مقدمه

بسیاری از فرآیندهای صنعتی نیازمند سطح تماس بالا بین فازها هستند تا موجب افزایش پدیدههای انتقال ازجمله حرارت و جرم شود. ستونهای دوار اغلب بهصورت استوانههایی هستند که حول محور مرکزی می چرخند و هیدرودینامیک مناسبی برای تماس فازها فراهم می کنند. ستونهای دوار به دلیل انجام فرآیند برای طیف گسترده ای از مواد و به طور گسترده استفاده می شوند؛ بنابراین ستونهای دوار جهت استفاده در فرآیندهای مواد دانهای در کاربردهای مهندسی به عنوان کوره، مخلوط کن، خشک کن و راکتور مناسباند.

حرکت ذرات در ستون دوار بسیار پیچیده است. بررسی مشکلات موجود در فرآیند ستونهای دوار توسط چندین محقق منجر به دستیابی به اطلاعات مهمی مانند دینامیک بسترهای دانهای، حرکت ذرات و انتقال حرارت درون بستر دانهای شده است، بنابراین دستیابی به چگونگی بهبود کیفیت محصولات و افزایش محصولات بسیار مهم و ضروری است. بااینوجود، بازدهی ستون دوار وابسته به رفتار دینامیکی سیالات در بستر است.

با افزایش سرعت چرخش ستون، شش حالت حرکت جامدات در ستون دوار به وجود می آید که عبارتاند از: حالت لغزشی^۱، سقوط ناگهانی^۲، حالت غلتان^۳، حالت آبشاری[†]، حالت آبشاری بزرگ^۵ و حالت سانتریفیوژی^۶. در صنعت، رژیمهای غلتان و سقوط ناگهانی بیشتر مرسوم هستند. در رژیم غلتان، بستر مواد به دو بخش تقسیم می شود: فعال، غیرفعال. در ناحیه فعال ذرات با توجه به زاویه ریزش از بالای بستر به سمت پایین می لغزند و در ناحیه غیرفعال ذرات به وسیله سرعت چرخش دیواره به سمت بالا حرکت می کنند. در ناحیه غیرفعال حرکت ذرات با سرعتی مشابه سرعت چرخش دیواره همانند جسم صلب است، لذا اختلاط ذرات در این ناحیه قابل صرفنظر کردن است. اختلاط ذرات به طور عمده در ناحیه فعال اتفاق می افتد [۱].

در سالهای اخیر، مطالعات بسیاری در رابطه با هیدرودینامیک جریانهای دانهای در بستر دوار انجام شده است. هنین و همکاران [۱] تأثیر متغیرها از قبیل سرعت چرخش، عمق بستر، قطر سیلندر، سایز ذرات و شکل ذرات در حرکت بستر جامد در ستون دوار را بررسی کردهاند. بررسیهای آنها نشان داد که ضخامت لایه فعال در رژیم غلتان با کاهش قطر ذرات و افزایش سرعت چرخش و عمق بستر افزایش یافته است.

چو و همکاران [۲] به بررسی تأثیر میزان مایع و ویسکوزیته بر جدایش ذرات در ستون دوار بهصورت آزمایشگاهی پرداختهاند. تأثیر حجم و ویسکوزیته مایعات در سیستم دانهای بر شاخص جدایش و زاویه ریزش در ستون دوار بررسی شد. نتایج آزمایشگاهی نشان دادند که حجم و ویسکوزیته مایعات اضافه شده، تأثیر بهسزایی در جریان دانه ای خیس دارند. همچنین، شاخص جدایش با افزایش زاویه ریزش مواد دانهای خیس کاهش یافت که این روند برخلاف حجم و ویسکوزیته مایع اضافه شده بود.

- ¹ Slipping
- ² Slumping
- ³ Rolling
- ⁴ Cascading
- ⁵ Cataracting
- ⁶ Centrifuging
- FARAYANDNO



نشریه علمی/ تابستان ۱۴۰۰/ شماره ۷۴ 💶

هوانگ و کو [۳] به بررسی عملکرد ستون دوار با استفاده از ذرات شیشهای با سایزهای مختلف پرداختند. نتایج آزمایشگاهی نشان دادند که گرادیان غلظت ذرات درشتتر در ناحیه انتقالی زمانی که نسبت سایز ذرات از ۱/۶۸ تا ۲/۰۱ افزایش مییابد بهشدت زیاد میشود و سپس بهتدریج با افزایش نسبت سایز از ۲/۰۱ تا ۳/۳۷ کاهش مییابد. تفاوت در پروفایل غلظت بهوسیله تفاوت در زاویه ریزش برای ذرات مختلف مخلوط دوتایی توجیه می شود.

چو و هیاسائو [۲] به بررسی خصوصیات دینامیکی و رفتار جریان مواد دانهای غوطهور ستون دوار پرداختند و درجه پرشدگی، سرعت چرخش و ویسکوزیته سیال بهعنوان پارامترهای کنترل در نظر گرفته شدند. نتایج نشان دادند که هردوی خصوصیات دینامیکی مواد دانهای و رفتار جریان بسیار تحت تأثیر پارامترهای عملیاتی هستند.

کارهای آزمایشگاهی در جریان دانهای بستر دوار بهمنظور درک رفتار ذرات جامد در ستون دوار انجام شدهاند. در آزمایشها، از تجهیزات اندازهگیری برای اندازهگیری خصوصیات جریان مانند سرعت ذرات، دمای دانهای و کسر حجمی استفاده میشود. این روشها با صرف هزینه و زمان زیادی قابل انجام هستند. از سویی دیگر، با استفاده از روشهای عددی میتوان درک بهتری از مفاهیم جریان در ستون دوار بهدست آورد. روش اولرین – اولرین و روش اجزای گسسته (PEM^v) دو مدلی هستند که عمدتاً برای شبیهسازی جریانهای دانهای استفاده میشوند.

درروش DEM، هر یک از ذرات بهصورت مجزا در نظر گرفته می شود و برهم کنش بین ذرات دیده می شود. بااین وجود، بسیاری از محققان این روش را برای شبیه سازی رفتار بستر در ستون دوار انتخاب کردهاند [۴ و ۱۰]. در این روش در انتخاب تعداد ذرات به دلیل حجم بالای محاسباتی محدودیت وجود دارد.

از سویی دیگر، در روش اولرین – اولرین، هر دو فاز بهصورت نفوذکننده در هم در نظر گرفته میشوند و معادلات برای هر فاز بهصورت مجزا حل میشود. در این روش فازها بهصورت پیوسته در نظر گرفته میشوند و برهم کنش بین ذرات دیده نمیشود. مطالعه عددی بستر گاز-جامد در ستون دوار با روش اولرین-اولرین بسیار محبوب است، اما در حوزه بررسی دینامیک سیالات در بستر گاز-جامد تعداد مطالعات محدود است.

هی و همکاران [11] و یاسین دماغ و همکاران [17] به بررسی حرکت ذرات جامد در ستون دوار با استفاده از شبیهسازی CFD پرداختهاند. در این پژوهش از روش پیوسته به همراه تئوری سنتیک ذرات دانهای برای شبیهسازی جریان دوفازی گاز – جامد در ستون دوار استفاده شده است. نتایج بهوضوح دو ناحیه مجزا را در سطح مقطع ستون دوار نشان میدهند (ناحیه فعال و غیرفعال). از نتایج بهدست آمده درمییابیم که بردارهای سرعت در ناحیه فعال الزاماً با سطح بستر موازی نیستند. آنها به مقایسه سرعتهای بهدست آمده از مطالعه عددی و دادههای آزمایشگاهی پرداختند و تطابق خوبی بین نتایج کار عددی و دادههای آزمایشگاهی دیده شد که صحت مدل آنها را تائید می کند.

سانتوس [۱۳] و همکاران بهصورت آزمایشگاهی و عددی به بررسی رفتار هیدرودینامیکی بستر جامد در ستون دوار در شرایط مختلف عملیاتی پرداختند. آنها از مدل اولرین اولرین به همراه نظریه جنبشی ذرات دانهای برای شبیه سازی استفاده کردند. همچنین آنها از روشی آزمایشگاهی استفاده کردند که بهطور مستقیم پارامترهای مربوط به ذرات دانهای از قبیل سرعت ذرات را بهدست میدهد.

FARAYANDNO

هوانگ و همکاران [۱۴] به مطالعه حرکت ذرات جامد در سیستم جامد-گاز به کمک شبیهسازی CFD پرداختهاند. آنها از نرمافزار فلوئنت برای این مطالعه استفاده کردهاند.

در مطالعهای دیگر سانتوس و همکاران [۱۵] به بررسی تأثیر ضریب درگ در شبیهسازی جریانهای گاز-جامد بهصورت آزمایشگاهی و عددی پرداختند. آنها دریافتند که در سیستمهای بدون ورود و خروج سیال نیروی درگ تأثیری بر هیدرودینامیک جریان گاز-جامد ندارد.

دیله و همکاران [۱۶] نیز به بررسی رفتار جریان گاز-جامد در بستر دوار به کمک مدلهای CFD با روش اولرین-اولرین پرداختهاند. آنها تأثیر سرعت چرخش، درجه پرشدگی، نرخ خوراک و شیب ستون دوار در هیدرودینامیک بستر دوار را مطالعه کردهاند و دریافتند که با افزایش سرعت چرخش ضخامت لایه فعال و زاویه ریزش افزایش می یابد. همچنین با افزایش درجه پرشدگی سرعت سطحی ذرات در بستر، زاویه ریزش و ضخامت لایه فعال افزایش مییابد.

در پژوهش حاضر، به بررسی تأثیر ضریب ارتجاعی بر ضخامت لایه فعال با استفاده از شبیهسازی به روش اولرین-اولرین به همراه نظریه جنبشی جریانهای دانهای با استفاده از نرمافزار فلوئنت ۱۶/۱ پرداخته میشود. همان طور که پیش تر توضیح داده شد؛ رژیم غلتان، بستر دوار را به دو بخش مجزا؛ ناحیه فعال در بخش بالایی بستر و ناحیه غیرفعال در بخش پایینی و نزدیک به دیواره، تقسیم میکند. تقریباً تمام پدیدههای انتقال در بخش فعال رخ می دهند و ضخامت این بخش از اهمیت بالایی در بازدهی و کارایی بستر دوار برخوردار است.

۲- تشریح مدل

در پژوهش حاضر، از دیدگاه دوفازی اولرین-اولرین به همراه نظریه جنبشی جریان دانهای بهمنظور شبیهسازی جریان در بستر دوار استفاده شده است. مدل اولرین-اولرین پیچیدهترین مدل چندفازی موجود در مبحث شبیه سازیهای CFD است. در این مدل معادلات پیوستگی و مومنتوم برای هر فاز حل خواهد گردید. ارتباط این معادلات از طریق فشار و ضرایب تبادل بین فازی صورت می گیرد که این ارتباط به نوع فازها بستگی دارد. در شکل ۱ شماتیکی از بستر دوار کشیده شده است. در این مطالعه، ستون دوار با قطر ۲۱/۵ سانتیمتر به صورت دوبعدی مدل شده است. فرضیات اصلی مورد استفاده بهقرار زیر است:

- خواص فیزیکی ثابت
- ذرات کروی شکل با اندازه یکسان
 - عدم چسبندگی ذرات
- عدم وجود انتقال جرم بین فازها
 - عدم وجود واكنش

نشریه علمی/ تابستان ۱۴۰۰/ شماره ۷۴



شکل ۱- شماتیک بستر دوار در حالت رژیم غلتان و شبکه مورد استفاده در شبیهسازی

در ادامه به معرفی معادلات حاکم در شبیهسازی حاضر بر اساس مدل اولرین اولرین پرداخته می شود:

۲-۱-۲ معادلات بقا

$$\frac{\partial}{\partial t} (\alpha_g \rho_g) + \nabla (\alpha_g \rho_g \vec{v}_g) = 0 \tag{1}$$

а

$$\frac{\partial}{\partial t}(\alpha_s \rho_s) + \nabla (\alpha_s \rho_s \vec{v}_s) = 0 \tag{(Y)}$$

$$(\alpha_g + \alpha_s) = 1 \tag{(7)}$$

در این روابط α_s ، α_g ، α_s ، σ_g و ρ_s به ترتیب کسرهای حجمی و سرعت و دانسیته فازهای گاز و جامد هستند. ب) معادلات مومنتوم برای فازهای گاز و جامد:

$$\begin{aligned} & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{g} \rho_{g} \vec{v}_{g} \right) + \nabla \left(\alpha_{g} \rho_{g} \vec{v}_{g} \vec{v}_{g} \right) = \alpha_{g} \nabla p + \nabla \left(\bar{\tau}_{g} \vec{v}_{g} + \beta \left(\vec{v}_{s} \vec{v}_{g} \right) + \alpha_{g} \rho_{g} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & (4) \\ & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & (3) \\ & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & (4) \\ & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & (4) \\ & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & (5) \\ & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) = \alpha_{s} \nabla p - \nabla p_{s} + \nabla \left(\bar{\tau}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} & \stackrel{\partial}{\partial t} \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \nabla \left(\alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right) + \alpha_{s} \rho_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \vec{v}_{s} \right)$$

$$\begin{split} \bar{\tau}_{g} &= \alpha_{g}\mu_{g}\left\{\left[\nabla\vec{v}_{g} + \left(\nabla\vec{v}_{g}\right)^{T}\right] - \frac{2}{3}\nabla\vec{v}_{g}I\right\} \end{split} \tag{Y}$$

$$\begin{split} \bar{\tau}_{s} &= \alpha_{s}\mu_{s}\left\{\left[\nabla\vec{v}_{s} + \left(\nabla\vec{v}_{s}\right)^{T}\right] + \left(\alpha_{s}\lambda_{s} - \frac{2}{3}\alpha_{s}\mu_{s}\right)\nabla\vec{v}_{g}I\right\} \end{aligned} \qquad (Y)$$

$$\bar{\tau}_{s} &= \alpha_{s}\mu_{s}\left\{\left[\nabla\vec{v}_{s} + \left(\nabla\vec{v}_{s}\right)^{T}\right] + \left(\alpha_{s}\lambda_{s} - \frac{2}{3}\alpha_{s}\mu_{s}\right)\nabla\vec{v}_{g}I\right\} \end{aligned}$$

$$respectively and the equation of the equati$$

ضریب درگ بین فازهای گاز و جامد به صورت زیر است [۱۷]:

FARAYANDNO

۶٨

۶٩

$$\beta = \begin{cases} \beta_{Ergan} = 150 \frac{\alpha_s^2 \mu_g}{\varepsilon_g d_s^2} + 1.75 \frac{\alpha_s \rho_g |\vec{v}_s - \vec{v}_g|}{d_s} & for \ \alpha_g \le 0.8 \end{cases}$$

$$\beta_{Wen-Yu} = \frac{3}{4} C_D \frac{\alpha_s \alpha_g \rho_g |\vec{v}_s - \vec{v}_g|}{d_s} \alpha_g^{-2.65} & for \ \alpha_g > 0.8 \end{cases}$$

$$c_D = \begin{cases} \frac{24}{\alpha_g Re_s} \left[1 + 0.15 (\alpha_g Re_s)^{0.687} \right] & for \ Re_s < 1000 \\ 0.44 & for \ Re_s \ge 1000 \end{cases}$$

$$Re = \frac{\alpha_g \rho_g |\vec{v}_s - \vec{v}_g| d_s}{u} \qquad (11)$$

$$\frac{5}{2} \left(\left| \frac{\partial}{\partial t} (\alpha_s \rho_s \Theta_s) + \nabla \cdot (\alpha_s \rho_s \Theta_s) \vec{v}_s \right| = (\nabla p_s I + \alpha_s \nabla \overline{t}_s)$$
(17)
$$: \nabla \vec{v}_s + \nabla \cdot (k_{\theta s} \nabla \Theta_s) - \gamma_s + \varphi_s$$

$$: \nabla \vec{v}_s + \nabla \cdot (k_{\theta s} \nabla \Theta_s) - \gamma_s + \varphi_s$$

$$: (15)$$

$$\gamma_s = 3(1 - e_{ss}^2)\alpha_s^2 \rho_s g_{0.ss} \Theta_s \left(\frac{4}{d_p} \sqrt{\frac{\Theta_s}{\pi}} - \nabla \cdot \vec{v}_s\right)$$
(17)

$$g_{0.ss} = \left[1 - \left(\frac{\alpha_s}{\alpha_{s \cdot max}}\right)^{1/3}\right]^{-1}$$
(14)
$$\varphi_s = -3\beta_{gs}\Theta_s$$
(15)

ویسکوزیته برشی جامد به صورت جمع سه ترم (ویسکوزیته برخوردی، ویسکوزیته سینتیکی و ویسکوزیته اصطکاکی) است:

$$\mu_s = \mu_{s.col} + \mu_{s.kin} + \mu_{s.fr} \tag{19}$$

ویسکوزیته برخوردی و سینتیکی ذرات جامد به صورت زیر است [۱۷]:
(۱۷)
$$\left[\frac{\Theta_s}{2}\right]_{s=0}^{\frac{1}{2}}$$

$$\mu_{s.col} = \frac{4}{5} \alpha_s \rho_s d_s g_0 \left(1 + e_{ss}\right) \left(\frac{\Theta_s}{\pi}\right)^{\frac{1}{2}}$$
(1V)
$$\mu_{s.kin} = \frac{10 d_s \rho_s \sqrt{\pi \Theta_s}}{96(1 + e_{ss}) g_{0.ss}} \left[1 + \frac{4}{5} \alpha_s g_{0.ss}(1 + e_{ss})\right]^2$$
(1A)

ویسکوزیته اصطکاکی ذرات جامد با استفاده از مدل شافیر [۱۹] به صورت زیر است:

$$\mu_{s.fr} = \frac{p_s sin\varphi}{2\sqrt{I_{2D}}}$$
(۱۹)

لیے نشریہ علمی/ تابستان ۱۴۰۰/ شمارہ ۷۴ **۔**

در این رابطه $sin \varphi$ ، p_s و I_{2D} به ترتیب فشار در فاز جامد، زاویه اصطکاک داخلی و دومین ثابت تنسور تنش انحرافی است. این ترم زمانی به معادله اضافه می شود که کسر حجمی فاز جامد از مقدار مشخصی فراتر رود که در شبیه سازی ها مشخص می شود.

در پژوهش حاضر، معادلات بالا با رویکرد حجم محدود و با استفاده از الگوریتم *SIMPLE توسط بستهی نرمافزاری و تجاری انسیس فلوئنت ۱۶/۱ حل شدهاند. برای دیواره، شرط مرزی عدم لغزش برای هر دو فاز گاز و جامد در نظر گرفته شد. هندسه موردنظر با استفاده از نرمافزار گمبیت ۴/۲ شبکهبندی شد (شکل ۱). گام زمانی مورد استفاده در این شبیهسازی ۰/۰۰۰۱ ثانیه است. در جدول ۱ تمام اطلاعات موردنیاز برای شبیهسازی آورده شده است.

مقدار	توضيحات	پارامتر
1184	$ \rho_s \left(\frac{kg}{m^3}\right) $	دانسیته ذرات
۶/۲	$d_p(mm)$	قطر ذرات
۱۸/۸۱	<i>f</i> (%)	درجه پرشدگی
۱/۴۵	ω (rad/sec)	سرعت چرخش
•/9۵	e _{ss}	ضریب ار تجاعی

شبيهسازى	موردنیاز در	، ۱- اطلاعات	جدول
----------	-------------	--------------	------

۳- نتايج

۳-۱- اعتبار سنجی و بررسی استقلال شبکه

در پژوهش حاضر بهمنظور بررسی استقلال نتایج از شبکه مورد استفاده، چهار نوع شبکه که اطلاعات آن در جدول ۲ آورده شدهاند انتخاب شد و با بررسی نتایج و مقایسه مقادیر سرعت ذرات در راستای خط عمود بر بستر در جهت شعاعی بستر دوار در چهار نوع شبکه، به این نتیجه رسیدیم که شبکه با سایز ۲۰۶۴۴ به دلیل دقت مناسب و همچنین حجم محاسباتی پایینتر برای این شبیهسازی مناسب است.

جدول ۲- مشخصات شبکهبندی				
تعداد سلولهای شبکه	شبکه			
7.544	شبکه ۱			
266.0	شبکه ۲			
۳۰۷۸۴	شبکه ۳			
۳۵۷۵۹	شبکه ۴			

بهمنظور استفاده از این مدل در کارهای آینده و اطمینان از نتایج بهدست آمده باید نتایج حاصل از مدل با دادههای آزمایشگاهی مقایسه شوند. برای این منظور از پژوهش سانتوس و همکاران [۱۵] استفاده شده است. در شکل ۲ مقدار سرعت ذرات جامد با دادههای آزمایشگاهی مقایسه شدهاند.

⁸ Semi Implicit Method for Pressure Linked Equation

با توجه به نتایج نشان داده شده در شکل ۲ درمی یابیم که بین نتایج حاصل از شبیه سازی و داده های آزمایشگاهی تطابق خوبی وجود دارد. این خطا نیز به دلیل ساده سازی های انجام شده در مدل و یا خطاهای آزمایشگاهی است.



شکل ۲- مقایسه مقادیر سرعت ذرات بین نتایج شبیهسازی و دادههای آزمایشگاهی در امتداد خط عمود بر بستر در جهت شعاعی (درصد پرشدگی ٪۱۸/۸۱، سرعت چرخش ۶/۱۴۵ Rad/s)

۳–۲– تأثیر ضریب ارتجاعی بر ضخامت لایه فعال بهمنظور شبیهسازی جریانهای جامد، باید بتوان خصوصیات جریان جامد از قبیل تنش، فشار، ویسکوزیته را تعریف کرد. برای این منظور عمدتاً از نظریه جنبشی جریانهای دانهای استفاده میشود. در این مدل ذرات دارای حرکت های تصادفی هستند و بهوسیله برخورد بین ذرات انتقال انرژی صورت میپذیرد. این اغتشاشات در سرعت ذرات جامد و انتقال انرژی موجب به وجود آمدن ترم جدیدی به نام دمای دانهای شده است. این پارامتر در هیدرودینامیک بستر دوار علیالخصوص در لایه فعال بسیار حائز اهمیت است. در این پژوهش مقادیر مختلف ضریب ارتجاعی (۹۵/۰، نقش تنظیم کننده نتایج شبیهسازی را با نتایج آزمایشگاهی بازی می کند.

زاویه ریزش	ضریب ارتجاعی	
18/280128	۰/۹۵	
19/917460	٠/٩٢	
۲۰/۸۰۵۹۹۴۶	٠/٩	
26/196121	•/\\	

مختلف	ارتجاعی	ضرايب	ِش برای	زاويه ريز	۳- مقادیر	جدول '
-------	---------	-------	---------	-----------	-----------	--------

در شکل ۳ می توان، الگوی جریان بستر دوار در ضرایب ارتجاعی مختلف را مشاهده و مقایسه کرد. با توجه به این شکل می توان دریافت که این پارامتر بر هیدرودینامیک بستر دوار تأثیر گذار است و این تأثیر را می توان در میزان

نشریه علمی/ تابستان ۱۴۰۰/ شماره ۷۴

زاویه ریزش در حالتهای مختلف مشاهده کرد. در جدول ۳ میزان زاویه ریزش محاسبه شده در حالتهای مختلف آورده شده است. در ضرایب ارتجاعی مختلف با افزایش این پارامتر میزان زاویه ریزش کاهش مییابد که تأثیر بهسزایی بر هیدرودینامیک بستر دوار علیالخصوص در لایه فعال دارد.



شکل ۳– الگوی جریان در بستر دوار برای ضرایب ارتجاعی مختلف (درصد پرشدگی ٪۱۸/۸۱، سرعت چرخش Rad/s ۰/۸۵) ضریب ارتجاعی b ۰/۹۵) ضریب ارتجاعی ۱/۴۵) ضریب ارتجاعی d ۰/۹) ضریب ارتجاعی a ۱/۴۵)

همان طور که در بخش ۲ در قسمت نظریه جنبشی جریان های دانه ای بیان شده است، با توجه به روابط (فشار، ویسکوزیته بالک ویسکوزیته بالک، ویسکوزیته برشی و ویسکوزیته بالک تغییر می کنند و درنهایت رفتار هیدرودینامیکی بستر تحت تأثیر قرار می گیرد.

در رژیم غلتان، بستر به دو بخش مجزا، ناحیه فعال^۹ در بخش بالایی بستر و ناحیه غیرفعال^{۱۰} در بخش پایینی و نزدیک به دیواره، تقسیم میشود. همان طور که پیش تر گفته شده است تقریباً تمام پدیدههای انتقال در ناحیه فعال اتفاق میافتند به همین منظور ضخامت لایه فعال در بستر دوار از اهمیت بالایی برخوردار است.

در بخش بالایی بستر (لایه فعال) از آنجایی که دمای دانه ای ذرات بالا است، تأثیر برخورد بین ذرات زیاد است. ضریب ارتجاعی بالا حاکی از اتلاف مومنتوم کم در برخورد بین دو ذره بوده و درنهایت موجب افزایش اغتشاش در فاز جامد و افزایش دمای دانه ای در فاز جامد می شود. از طرفی با افزایش عمق بستر به سمت لایه غیرفعال می رویم و با مقایسه دمای دانه ای در ارتفاع مختلف متوجه می شویم که میزان این پارامتر به سمت صفر می رود و پس از گذر از مرز لایه فعال و غیرفعال میزان این پارامتر تقریباً صفر است. در این ناحیه می توان از تأثیر برخورد بین ذرات صرفنظر کرد. جریان به صورت قالبی ۱۰ است و در بستر دوار ذرات به صورت قالبی با سرعت دیواره حرکت می کنند

¹¹ Plug

⁹ Active

¹⁰ Passive

و اغتشاشی در سرعت حرکت ذرات دیده نمیشود. در شکل ۴ میتوان تغییرات دمای دانهای در امتداد خط موازی با سطح بستر را در عمقهای مختلف لایه فعال مشاهده کرد.







شکل ۴- مقادیر دمای دانهای برای ضرایب ارتجاعی متفاوت در عمقهای مختلف (درصد پرشدگی ٪۱۸/۸۱، سرعت چرخش a((۱/۴۵ Rad/s) عمق c ۱۵ mm) عمق b ۷ mm) عمق ۲۲ mm

بهطور کلی همان طور که در شکل ۴ مشاهده می کنید با افزایش میزان ضریب ارتجاعی میزان دمای دانه ای کاهش یافته است می یابد. در یک عمق خاص (بهعنوان مثال ۱۰ درجه) در نواحی نزدیک دیواره میزان دمای دانه ای کاهش یافته است و نمودار در مرکز بهصورت نوک تیز است. این کاهش در نواحی نزدیک دیواره را می توان این گونه توجیه کرد که در سوق می یابد. در شکل ۱ می توان شماتیکی از لایه فعال و غیر فعال و ضخامت لایه فعال مشاهده کرد. در دو انتهای نمودار (چسبیده به دیوار) افزایش ناگهانی در میزان دمای دانه ای مشاهده می شود که می توان با توجه به شرط عدم نمودار (چسبیده به دیوار) افزایش ناگهانی در میزان دمای دانه ای مشاهده می شود که می توان با توجه به شرط عدم نمودار (چسبیده به دیوار) افزایش ناگهانی در میزان دمای دانه ای مشاهده می شود که می توان با توجه به شرط عدم دیواره حرکت می کند و با توجه به رابطه دمای دانه ای که در بخش ۲ به آن اشاره شده است درمی یابیم که دمای دانه ای متناسب با سرعت ذرات جامد است. پس می توان نتیجه گرفت که با افزایش ضریب ار تجاعی میزان دمای دانه ای در عمقهای مختلف افزایش یافته است و این نشان دهنده دور بودن از خصوصیات لایه غیرفعال (دمای دانه ای مور) است، درنهایت می توان نتیجه گرفت که با افزایش ضریب ار تجاعی میزان دمای دانه ای در عمقهای مختلف افزایش یافته است و این نشان دهنده دور بودن از خصوصیات لایه غیرفعال (دمای دانه ای مور) است، درنهایت می توان نتیجه گرفت که با افزایش ضریب ار تجاعی میزان ضخامت لایه فعال افزایش می یابد. بر می این ای مای در می در میزان در جهت افق در ضریب ار تجاعی میزان ضخامت لایه فعال افزایش می یابد. موران ضخامت لایه فعال است. با توجه به شکل، نقطه ای که سرعت تغییر علامت می دهد نشان دهنده

FARAYANDNO



شکل ۵- مقادیر سرعت در جهت افق، در امتداد خط عمود بر بستر در جهت شعاعی برای ضرایب ارتجاعی مختلف (درصد پرشدگی ٪۱۸/۸۱، سرعت چرخش ۱/۴۵ Rad/s)

۴ - نتیجهگیری با توجه به نتایج آزمایشگاهی موجود و نتایج حاصل از شبیهسازی CFD، میتوان به این نتیجه رسید که شبیهسازی جریانهای دوفازی گاز – جامد بر مبنای روش اولرین – اولرین به همراه نظریه جنبشی جریان دانهای تطابق خوبی با نتایج آزمایشگاهی دارد.

در پژوهش حاضر نتایج حاصل از پژوهش تجربی سانتوس و همکاران با نتایج شبیهسازی CFD مقایسه شد و نشاندهنده تصایف شد و

تأثیر ضریب ارتجاعی بر هیدرودینامیک بستر دوار و همچنین ضخامت لایه فعال بررسی شد. با کاهش ضریب ارتجاعی میزان زاویه ریزش افزایش مییابد که این میتواند تأثیر بهسزایی در هیدرودینامیک بستر دوار و اختلاط در بستر داشته باشد، اما با کاهش ضریب ارتجاعی میزان دمای دانهای ذرات در بستر در عمقهای ثابت کاهش مییابد و این موجب این میشود که در عمقهای کمتری به سمت لایه غیرفعال برویم و ضخامت لایه فعال کاهش مییابد. ازآنجایی که تمام پدیدههای انتقال در فرآیند پیرولیز ضایعات در لایه فعال انجام میشود، ازاین رو ضخامت لایه فعال به منظور طراحی ستون دوار بسیار مهم و تأثیر گذار است.

[m]

کریب درگ C_D d

V5	نشریه علمی/ تابستان ۱۴۰۰/ شماره ۷۴	
e _{ss}	ضريب ارتجاعي	-
g	شتاب گرانش	$[m/s^2]$
g_{0ss}	تابع توزيع شعاعي	-
I _{2D}	ثابت دوم تنسور تنش انحرافي	-
$k_{\theta s}$	ضريب نفوذ انرژی	-
р	فشار سيال	[Pascal]
Re	عدد بدون بعد رينولدز	-
sinφ	زاویه اصطکاک داخلی	[deg]
t	زمان	[s]

⊽ً سرعت علائم یونانی

$$β$$
 ضریب درگ بین فاز گاز و جامد
 $γ_s$ اتلاف اغتشاش انرژی سینتیکی
 $α$ کسر حجمی
 $Ω$ دمای دانهای
 $β$ ویسکوزیته توده
 $α$ ویسکوزیته دینامیک
 $α$ دانسیته
 $φ_s$ دانسیته
 $φ_s$ انتقال انرژی بین فازهای جامد و گاز
 $φ_s$
 $φ_s$ میال
 f
 g گاز
 g
 z_{coc}

منابع

[1] Henein, H., J.K. Brimacombe, and A.P. Watkinson, Experimental study of transverse bed motion in rotary kilns. Metallurgical Transactions B, 1983. 14 (2): pp. 191-205.

[m/s]

[2] Chou, S.H. and S.S. Hsiau, Dynamic properties of immersed granular matter in different flow regimes in a rotating drum. Powder Technology, 2012. 226: pp. 99-106.

[3] Huang, A.N. and H.P. Kuo, A study on the transition between neighbouring drum segregated bands and its application to functionally graded material production. Powder Technology, 2011. 212 (2): pp. 348-353.

[4] Finnie, G.J., et al., Longitudinal and transverse mixing in rotary kilns: A discrete element method approach. Chemical Engineering Science, 2005. 60 (15): pp. 4083-4091.



[5] Kwapinska, M., G. Saage, and E. Tsotsas, Mixing of particles in rotary drums: A comparison of discrete element simulations with experimental results and penetration models for thermal processes. Powder Technology, 2006. 161(1): pp. 69-78.

[6] Yang, R.Y., et al., Numerical simulation of particle dynamics in different flow regimes in a rotating drum. Powder Technology, 2008. 188(2): pp. 170-177.

[7] Xu, Y., et al., 2D DEM simulation of particle mixing in rotating drum: A parametric study. Particuology, 2010. 8(2): pp. 141-149.

[8] Jiang, M., et al., Enhancing mixing of particles by baffles in a rotating drum mixer. Particuology, 2011. 9(3): pp. 270-278.

[9] Komossa, H., et al., Transversal bed motion in rotating drums using spherical particles: Comparison of experiments with DEM simulations. Powder Technology, 2014 .264: pp. 96-104.

[10] Liu, P.Y., R.Y. Yang, and A.B. Yu, DEM study of the transverse mixing of wet particles in rotating drums. Chemical Engineering Science, 2013. 86: pp. 99-107.

[11] He, Y.R., et al., Solids Motion and Segregation of Binary Mixtures in a Rotating Drum Mixer. Chemical Engineering Research and Design, 2007. 85 (7): pp. 963-973.

[12] Demagh, Y., et al., Surface particle motions in rotating cylinders: Validation and similarity for an industrial scale kiln. Powder Technology, 2012. 224: pp. 260-272.

[13] Santos, D.A., et al., Experimental and CFD study of the hydrodynamic behavior in a rotating drum. Powder Technology, 2013. 250: pp. 52-62.

[14] Huang, A.-N., W.-C. Kao, and H.-P. Kuo, Numerical studies of particle segregation in a rotating drum based on Eulerian continuum approach. Advanced Powder Technology, 2013. 24 (1): pp. 364-372.

[15] Santos, D.A., et al., A hydrodynamic analysis of a rotating drum operating in the rolling regime. Chemical Engineering Research and Design, 2015. 94: pp. 204-212.

[16] Delele, M.A., et al., Studying the solids and fluid flow behavior in rotary drums based on a multiphase CFD model. Powder Technology, 2016. 292: pp. 260-271.

[17] Gidaspow, D., Multiphase flow and fluidization: continuum and kinetic theory descriptions. 1st ed. 1994, USA: Boston, Mass.

[18] Lun, C.K.K., et al., Kinetic theories for granular flow: Inelastic particles in Couette flow and slightly inelastic particles in a general flowfield. Journal of Fluid Mechanics, 1984. 140: pp. 223-256.
[19] Schaeffer, D.G , Instability in the evolution equations describing incompressible granular flow. Journal of Differential Equations, 1987. 66 (1): pp. 19-50.