بررسی CFD انتقال حرارت جابجایی اجباری نانوسیالات در یک کانال حاوی ذرات کروی شکل

رضا گورکی'، حسین بیکی^{۲،*}

چکیدہ	اطلاعات مقاله
در این پژوهش انتقال حرارت نانوسیالات از سطح کروی به کمک دینامیک سیالات محاسباتی مورد بر سے قرار گرفته است.در شیبهسازیها از مدلهای مختلف حریان حیت دستیامی به	دریافت مقاله: ۱۳۹۴/۰۷/۰۱ پذیرش مقاله: ۱۳۹۵/۰۲/۱۹
نتایج بهینه استفاده شده است. نتایج حاصل از شبیه سازی با نتایج حاصل از روابط نیمه تجربی معتبر مورد مقایسه قرار گرفت و در نهایت مدل $\mathcal{F} = RNG$ جهت شبیه سازی برگزیده شد. نتایج نشان می دهد که استفاده از نانوسیالات موجب بهبود انتقال حرارت در کانال پرشده می شود. با ۵ برابر شدن غلظت نانوذرات انتقال حرارت \mathcal{F} ۲.۶ برابر بهبود می یابد. در جریانهای با رینولدز کم (۲۱/۲ = R) استفاده از نانوسیالات حاوی نانوذرات نقره حداکثر ۲/۸ برابر موجب بهبود انتقال حرارت نسبت به نانوسیالات حاوی نانوذرات اکسید آلومینیوم می شود. با افزایش رینولدز از میزان تأثیر نانوسیالات بر میزان انتقال حرارت کاسته می شود به طوری که در ۱۱۹۰ – Re اثر هر سه نوع نانوذرات نقره، اکسید آلومینیوم و مس بر درصد بهبودی یکسان است.	واژگان کلیدی: انتقال حرارت، سطح کروی، دینامیک سیالات محاسباتی، نانوسیالات.

۱– مقدمه

یدیدههای انتقال از مهمترین مباحث مربوط به مهندسی می باشند. با توجه به پیچیدگی روابط و معادلات حاکم بر این پدیدهها، بررسی دقیق آنها زمان بر و معمولا غیرممکن می باشد. این پیچیدگی به شرایط محیطی، هندسه سطح، رژیم جریان، مکانیسم انتقال و ... وابسته است. افزایش نرخ انتقال حرارت در فرآیندهای صنعتی و زندگی روزمره یکی از دغدغههای بشر بوده است. یکی از شیوههای نوین افزایش انتقال حرارت افزودن نانوذرات فلزى و يا اكسيد آنها به سیالات عامل می باشد. در نتیجه سوسیانسیون بوجود آمده به دلیل ضریب هدایت حرارتی بالای این ذرات دارای میزان هدایت حرارتبالاتری به نسبت سیالات مرسوم میباشند [۲–۱]. عنوان نانوسیالات اولین بار توسط چوی بکار برده شد [٣]. این سوسیانسیونها جهت بهبود عملکرد انتقال حرارت ساخته می شوند [۴]. نانوذرات در نانوسیالات به صورت زیگزاگ و تصادفی در حرکت بوده، و با توجه به ضریب هدایتی بالا، ضریب هدایت حرارتی سیالات را به طور

قابل توجهي بالا ميبرند [۵]. نانوذرات اغلب از جنس فلزات مس، نقره، تیتانوم، آلومینیوم و اکسیدهای آنها میباشند، که در سیالات پایه مانند آب و یا روغن های موتور پخش می شوند [۲ و ۶]. از ویژگی های عمده نانوسیالات می توان به داشتن هدایتهای گرمایی بسیار بالاتر از آنچه که سيالات مرسوم از خود نشان مىدهند، وجود نسبت غير-خطی میان هدایت گرمایی و غلظت نانوذرات، وابستگی شدید هدایت گرمایی به دما و افزایش چشم گیر در شار حرارتی بحرانی اشاره نمود [۷]. با توجه به اندازه نانومتری ذرات معلق در سیال، نانوسیالات دارای جنبههای ویژهای می باشند. که آنها را از سیالات دو فازی که ذرات در آن در اندازههای میکرو یا میلیمتری هستند، جدا میکند [۸]. مطالعات زیادی در زمینه خواص نانوسیالات انجام شده است، و روابطی برای محاسبه ویسکوزیته و ضریب هدایت حرارتى نانوسيالات برحسب كسر حجمى نانوذرات ارائه گردیده است [۱]، [۱۲–۹]. نتایج تحقیقاتی متعددی نشان دادهاند که در غلظتهای پایین نانوذرات (یک تا پنج درصد

^{*} پست الكترونيك نويسنده مسئول: hbeiki@qiet.ac.ir

۱. کارشناسی ارشد، مهندسی شیمی، دانشگاه صنعتی قوچان، قوچان

۲. استادیار، مهندسی شیمی، دانشگاه صنعتی قوچان، قوچان

حجمی)، هدایت گرمایی میتواند تا ۲۰٪ افزایش پیدا کند [۱۳].

در این پژوهش انتقال حرارت درون یک کانال پرشده از ذرات کروی توسط نانوسیالات مورد بررسی قرار گرفته است. انتقال حرارت از سطح ذرات کروی شکل پدیدهای است، که در صنعت و زندگی روزمره بسیار پرکاربرد می باشد. از جمله این موارد میتوان به انتقال حرارت در راکتورهای پر شده با کاتالیستهای کروی [۱۴]، راکتورهای هستهای [۱۵]، یخچالهای مغناطیسی [۱۶]، انبارههای ذخیرهی حرارت [۱۷] و یا عملیات سردسازی^۲ انبارههای ذخیرهی حرارت ۱[۱] و یا عملیات سردسازی^۲ سریع فلزات در صنعت [۱۸] نام برد. با این وجود مطالعات تجربی و عددی انتقال حرارت از سطوح کروی در نانوسیالات کمتر مورد توجه قرار گرفته است. با توجه به اسمیت انتقال حرارت از سطوح کروی، در این پژوهش انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به انتقال حرارت جابجایی از سطح کره بوسیله نانوسیالات به

اولین شبیه سازی جریان حول کره توسط دینامیک سیالات محاسباتی^۳ بوسیله دالمن و همکاران انجام گرفت [۱۹]. این شبیهسازی شامل یک هندسه دو بعدی از دو کره بود، که به روش اجزاء محدود حل شد. با بررسی گردابه بین كرهها نشان دادند، كه يك ناحيه با كمينه انتقال حرارت بین دو کره وجود دارد. لوید و بوهم یک آرایه خطی شامل هشت کره را در حالت دو بعدی مورد برسی قرار دادند و تاثیر فاصله بین کرهها بر ضریب درگ و انتقال حرارت را بررسی نمودند. نتایج بدست آمده حاکی از آن بود که با افزایش فاصله بین کرات از میزان انتقال حرارت از سطح کرات کاسته می شود [۲۰]. در کس و دیکسون یک شبیه سازی سه بعدی شامل سه کره را جهت محاسبه ضریب انتقال حرارت از سطح انجام دادند. و این اولین شبیهسازی سه بعدی انتقال حرارت از سطوح کروی به حساب میآید [۲۱]. لوگتنبرگ و دیکسون شبیهسازی انتقال حرارت برای دو آرایه چهار کرهای را بوسیله اجزائ محدود توسط CFD و برای جریان آرام تا درهم (رینولدز بین ۹ تا ۱۴۵۰) مدل کردند هندسه مورد استفاده آنها شامل ۳۰۷۴۷ سلول از نوع چهار وجهی بود. آنها از مدل $k - \varepsilon$ برای مدلسازی جریان مغشوش استفاده کردند [۲۲]. منصورزاده و همکاران

شبیهسازی بسترهای ثابت با ذرات کروی را در حالت سه بعدی و به روش اجزای محدود انجام دادند و به این نتیجه رسیدند، که با افزایش ضریب درگ در رینولدزهای بالا و همچنین کاهش فضای بین کرات یا به عبارتی تخلخل کمتر مقدار انتقال حرارت در بستر افزایش می یابد [۲۳]. دینگ و ون شبیهسازی انتقال حرارت در بسترهای پرشده را به صورت سه بعدی و در حالتهای پایدار و ناپایدار شبیهسازی نموده، و با روابط تجربی مورد اعتبار سنجی قرار دادند [۲۴]. لاگورو همکاران انتقال حرارت جابجایی آزاد و گذرا در بستر پر شده را با دو روش CFD و تحلیلی بررسی نمودند. آنها سهم انتقال حرارت هدایتی در مولکولهای سیال عبوری و حتی تششعشع در سطح را در مدلسازی خود لحاظ کردند. سپس نتایج حاصل از این دو مدل را با دادههای آزمایشگاهی مقایسه نمودند [۲۵]. ردی و جوشی در یک شبیه سازی CFD افت فشار و ضریب درگ را مورد مطالعه قرار دادند. آنان تاثیر مقادیر مختلف پارامتر N (قطر کانال به قطر ذره) را مورد بررسی قرار دادند. در حقیقت آنها بسترهایی با قطرهای مختلف کانال و کره را مورد بررسی قرار دادند، و با توجه به نتایج گزارش دادند که در $N \leq 10$ به دلیل تنگ بودن کانال اثرات دیواره قابل ملاحظه بوده و در نتیجه مقداری انحراف از نتایج حاصل از رابطه ارگون [۲۶] برای ضریب درگ و افت فشار مشاهده می شود. این در حالی است که در مقادیر بالاتر N و با افزایش این پارامتر بر دقت نتایج افزوده می شود [۲۷]. رائو و همكاران ضرايب انتقال حرارت جابجايي اجباري و اصطكاك را در یک بستر عمودی در مقیاس آزمایشگاهی به صورت تجربی و در آزمایشگاه برای نانوسیالات مورد بررسی قرار دادند. آنها بستر را با گلولههای شیشهای جهت شبیهسازی ذرات کروی پر نمودند. و در پایان شاهد افزایش ۱۲ تا ۱۵ درصدی انتقال حرارت با افزایش غلظت از ۰/۰۲ به ۰/۵ درصد برای نانوسیال اکسید آلومینیوم به نسبت آب بودند [۲۸].

با وجود پژوهشهای انجام شده در زمینه انتقال حرارت نانوسیالات، فقدان اطلاعات کافی آزمایشگاهی و عددی در زمینه انتقال حرارت نانوسیالات در بسترهای پرشده احساس میشود، از اینرو در این پژوهش انتقال حرارت از سطوح کروی به نانوسیالات با استفاده از دینامیک سیالات

³ Computational fluid dynamics (CFD)

¹ Heat storage tanks

² Quenching

محاسباتی مورد بررسی قرار گرفته است.

۲- مدلسازی

از نرمافزار گمبیت جهت تولید هندسه و شبکه مورد مطالعه استفاده شده است. جهت مدلسازی از کانالی مکعب مستطیل شکل که کرهای به قطر یک سانتیمتر درون آن قرار دارد استفاده شده است. جهت دستیابی به جریان خارجی ابعاد کانال بزرگتر از کره انتخاب شده است تا آنجا که اثرات دیواره کانال بر انتقال حرارت به طور کامل از بین برود. محل قرار گیری کره طوری است که جریان پیش از برخورد با آن كاملا توسعه يافته است. ابعاد كانال و محل قرار گیری کره در کانال در شکل (۱) نشان داده شده است. طول، عرض و ارتفاع کانال به ترتیب (m ۰.۱×۰.۱×۰.۰) میباشند. جهت پوشش بهتر سطح کره از شبکه مثلثی استفاده شد و حجم کلی کانال نیز با سلولهای چهار وجهی و به صورت بیسازمان شبکهبندی گردید. به دلیل شبیه سازی دیواره باز و اطمینان از عدم اثرات دیواره کانال از شرط مرزی تقارنی^۱ برای دیوارهای جانبی استفاده شده است. هم چنین شرایط در خروجی اتمسفریک فرض شده است. جهت عملیات استقلال حل از شبکه، شبکههایی با تعداد سلولهای متفاوت تهیه و نتایج آنها با یکدیگر مقایسه شد.



شکل ۱: شمای کلی هندسه مورد استفاده جهت حل CFD

در پایان از شبکهای با تعداد ۷۹۳۸۲۱ سلول جهت حل استفاده گردید. این شبکه دارای پاسخهای قابل قبول بوده و دقت آن با شبکههای با بیش از یک میلیون سلول اختلاف بسیار کمی دارد. از طرفی به زمان همگرایی کمتری نیازمند است. با توجه به تغییرات بسیار شدید فشار و سرعت و هم چنین دما در نزدیکی سطح، از شبکه با سلولهای ریزتر در مجاورت سطح کره استفاده شده است. برشهایی از شبکه مورد استفاده برای حل در فلوئنت در شکل (۲) نشان داده شده است. تراکم سلولها در مجاورت سطح کره در این

¹ symmetry

شكل نمايان است. جهت حل از نرمافزار انسيس فلوئنت ١۵ استفاده شده است. شرایط حل در فلوئنت به این صورت است که سیال در هنگام عبور از مجرا از روی یک کره با قطر ۱ ۰/۰ متر عبور می کند. این سیال تراکمناپذیر میباشد. جریان در خروجی دارای فشار اتمسفریک است. همچنین سرعت سیال در ورودی بسته به میزان رینولدز انتخابی متغیر است. شرایط جریان کاملا پایدار است. دمای سطح کره ثابت و مقدار آن ۴۰۰ درجه کلوین در نظر گرفته شده است. از آنجا که در دماهای پایینتر سطح کرات، نتایج قابل تمایز نبودند دمای ۴۰۰ کلوین در نظر گرفته شده است. در این مقاله فقط سهم انتقال حرارت جابجایی اجباری در انتقال حرارت مورد بررسی قرار گرفته است. دمای سیال در ورودی کانال دمای اتاق یعنی ۲۹۳ درجه کلوین است. و با توجه به قطر کم کره و همچنین دمای سیال می توان انتظار داشت، که خواص سیال در طول کانال ثابت بماند. همچنین به علت هندسه کره انتظار می ود که در سرعتهای متوسط و بالا بر خلاف سرعتهای پایین سیال جدایش سیال از سطح کرہ رخ دھد.



شکل ۲: شمای کلی از کره و شبکههای ایجاد شده اطراف آن



شكل ٣: آرايش و اطلاعات بستر مورد مطالعه

با توجه به شیب بسیار زیاد تغییرات فشار، و حساسیت

سرعت به گرادیان فشار، از تابع دیواره غیرتعادلی^۱ برای حل معادلات در نزدیکی سطح کره استفاده شده است. جهت مدل سازی بسترهای پرشده منظم از یک بستر باریک با تخلخل ۱۴۸۸ و پارامتر ۱۱ = ۱ استفاده شده است. نحوه آرایش و اطلاعات مربوط به این بستر در شکل (۳) نشان داده شده است.

قطر کرات و شرایط مرزی در مورد بسترهای ساختاریافته (CSP) مورد مطالعه کاملا مانند مرحله قبل است بجز دیوارههای جانبی کانال که آدیاباتیک فرض شده است. نیجومیسلند و دیکسون نشان دادند که هندسههای بستر پرشده دارای نقطه تماس ذره – ذره و ذره – دیواره قادر به پیشبینی دقیق خصوصیات جریان و انتقال حرارت الی پیشبینی دقیق خصوصیات جریان و انتقال حرارت الی پرشده دارا گرفتن در محل خود، به اندازه ۹۹٪ مقدار واقعی کوچک شدهاند. این فاصله خطایی در محاسبات بوجود نخواهد آورد. فاصله در نظر گرفته شده و تراکم سلولها در نزدیکی سطح در شکل (۴) قابل مشاهده میباشد.



شکل ۴: شمایی از فاصله بین کرهها و شبکههای ایجادشده اطراف سطح

جهت اعتبار سنجی شبیه سازی انتقال حرارت از سطح کره از رابطه رانز و مارشال (۱) که معتبر ترین رابطه نیمه تجربی میباشد، استفاده می شود [۲۹]. این رابطه به صورت (۱) تعریف می گردد.

$$Nu = 2.0 + 0.66 Re_D^{0.5} Pr^{0.33}$$

$$1 < Re_D < 10^5 , \quad 0.6 < Pr < 380$$
(1)

$$Nu = 2.0 + (0.4Re_D^{0.5} + 0.06Re_D^{0.67})Pr^{0.4}$$

3.5 < Re < 7.6 × 10⁴ , 0.7 < Pr < 380 (Y)

که در آن، (\overline{h}) ، ضریب انتقال حرارت جابجایی میانگین، Q، انتقال حرارت کلی از سطح، A، سطح کل انتقال حرارت، T_{∞} ، دمای توده سیال در ورودی و T_w ، دمای سطح کره میباشد. از رابطه (۴) جهت محاسبه ناسلت میانگین استفاده می شود.

 $\bar{h} = \frac{Q}{A(T_W - T_\infty)}$

$$\overline{Nu} = \frac{\overline{h}D_p}{K} \tag{f}$$

جهت اعتبارسنجی نتایج شبیه سازی بستر از یک رابطه متداول که جهت محاسبه ناسلت در بسترهای پرشده تصادفی ارائه شده استفاده شده است رومکس و همکاران با اعمال تغییراتی در این رابطه و با تبدیل آن به رابطه (۵) از آن جهت اعتبار سنجی بستر ساختاریافته مورد استفاده در این مطالعه استفاده نمودند.

$$Nu = (2.7 \pm 0.5) Re_{H}^{0.5} Pr^{0.3}$$

$$\varepsilon = 0.4 , 30 < Re < 3 \times 10^{3}, Pr \ge 1$$
(Δ)

که در آن Re_H ، رینولدز تعریفشده بر اساس قطر هیدرولیکی میباشد:

$$Re_{H} = \frac{\rho v_{i} d_{H}}{\mu} \tag{9}$$

که در آن:

$$d_{H} = \frac{4\varepsilon}{6(1-\varepsilon) + (\frac{4}{n})} d_{p} \tag{(Y)}$$

سرعت موثر سیال در بستر پر شده است که از رابطه v_i (۸) محاسبه می شود:

$$v_i = \frac{v}{\varepsilon} \tag{(A)}$$

همچنین از رابطه (۹) که توسط همین محققان و منحصراً برای بستر پرشده مورد استفاده در این مطالعه ارایه شده است استفاده گردیده است.

$$Nu = (2.27 \pm 0.62) + (0.67 \pm 0.2)Re_D^{0.661 \pm 0.038}Pr^{0.33}$$
(9)

از آن جهت که دما در طول بستر دچار تغییر و افزایش می شود لذا محاسبه و تنظیم دمای مرجع در بسترها متفاوت بوده و از میانگین دمای ورودی و خروجی توده سیال از ده سانتی متر ابتدایی بستر استفاده شده است از

¹ Non-Equilibrium wall function

مجله مدلسازی در مهندسی

در ابتدا شبیهسازی انتقال حرارت برای آب خالص انجام شد. و سپس نانوسیالات مختلف (شامل نانو ذرات فلزی مختلف محلول در سیال پایه آب) که شامل نانوذرات مس ۵٪ حجمی، نقره ۵٪ حجمی و اکسید آلومینیوم با غلظت های ۱٪، ۲٪، ۳٪، ۴٪ و ۵٪ حجمی انجام شده است. جهت محاسبه خواص نانوسیالات از روابط (۶) تا (۹) که از متداول ترین روابط می باشند استفاده گردیده است. از رابطهی ماکسول جهت محاسبه ضریب هدایت حرارتی نانوسیالات استفاده می شود [۹]:

$$K_{nf} = \frac{K_{np} + 2k_{bf} + 2(k_{np} - K_{bf})\phi}{K_{np} + 2K_{bf} - (K_{np} - K_{bf})\phi} K_{bf} \qquad (1 \cdot)$$

که در آن K_{nf} ، K_{nv} ، k_{bf} و Ø به ترتیب ضرایب هدایت گرمایی سیال پایه، نانوذرات، نانوسیال و درصد حجمی سوسپانسيون ميباشند.

0.9-		,		· · · ·
$\mu \times 10^{-4} (\text{kgm}^{-1}\text{s}^{-1})$	K (Wm ⁻¹ K ⁻¹)	$C_p (Jkg^{-1} K^{-1})$	ho (kgm ⁻³)	مادہ
٨/٩ ١	۰/۶۱۳	4179	१९४/ ।	H2O
-	۴.	۲۵۶	۳۹۷۰	A12O3
-	4.1	۳۸۵	X977	Cu
-	429	۲۳۵	1 • ۵ • •	Ag

حدول ۱: خواص فیزیکی سیال پایه و نانو ذرات مورد استفاده در دمای ۲۹۸ کلوین

جدول ۲: دقت بد و مارشال (۱) ه ويتاک (۲) داي سيال آب در دماي ۲۹۳ کلود:

دقت مدل (R ²) نسبت به رابطه (۲)	دقت مدل (R ²) نسبت به رابطه (۱)	مدل			
۰/٨١٩	۰/۷۴۳۱	Realizable k-E			
۰/۸۸۰ ۱	٠/ ٨ ٢٩٨	Standard k-ε			
۰/۹۷۰۳۶	• /٨٨۶٣	RNG k-ε			
•/۴۴۶٩	• /4427	laminar			
•/۵۴۳۱	•/۵۴۲۲	Standard k-ω			

² R Square

1 RANS

- [10]
- $\rho_{nf} = (1 \emptyset)\rho_{bf} + \emptyset\rho_{np}$ (11)

برای اندازه گیری ظرفیت حرارتی ویژه مانند دانسیته با در نظر گرفتن سوسپانسیون به صورت دو فازی از رابطه (۱۲) استفاده می شود [۱].

 $(\rho \mathcal{C}_p)_{nf} = (1 - \emptyset)(\rho \mathcal{C}_p)_{bf} + \emptyset(\rho \mathcal{C}_p)_{np}$ (17) از رابطه انیشتین برای محاسبهی ویسکوزیته نانوسیالات استفاده می شود [۱۱].

$$\mu_{nf} = \mu_{bf} (1 - 2.5\emptyset) \tag{17}$$

خواص نانوذرات فلزی مورد استفاده در این مطالعه با قطر ۴۵ نانومتر در جدول ۱ نشان داده شده است.

۳- نتایج و بحث

جهت شبیه سازی از مدل laminar و چندین مدل جریان Realizable k-ε ،RNG k-ε .Standard k-ε) آشفته و Standard k-ω) استفاده شده است. جهت محاسبه خطا از یارامتر مربع تفاضلات^۲ با رابطه (۱۴)، استفاده شده است. $R^{2} =$

$$1 - \frac{\sum_{i=1}^{n} (1 \text{ فقاط مدل} - 1 \text{ bisl})^2}{\sum_{i=1}^{n} (1 \text{ bisl})^2}$$
 (۱۴)

از این پارامتر جهت محاسبه خطای آماری نقاط گسسته استفاده می گردد. هر چه میزان این پارامتر به عدد یک نزدیکتر باشد بیان گر دقت بالاتر محاسبات خواهد بود. دقت حل با مدلهای مختلف برای سیال پایه را می توان در جدول ۲ مشاهده نمود.

اعتبارسنجی حل برای سیال آب انجام گرفته و نتایج در شکل (۵) نشان داده شده است.



شکل ۵: مقایسه نتایج CFD با روابط معتبر



شکل ۶: بردارهای سرعت جریان سیال حول کره

از میان این مدلها بهترین پاسخ مربوط به مدل RNG k- ϵ میباشد. البته در سرعتهای پایین و پیش از اغتشاش جریان (رینولدزهای کمتر از ۲۰۰۰۰) مدل جریان آرام نیز دارای دقت قابل قبول است. (برای سیال آب تا رینولدز ۱۰۰۰۰ دقت حل، ۳۸۸ $R^2 = R$ است.) اما پس از گذر از این مقدار با توجه به اغتشاش جریان، مدل جریان آرام به دلیل در نظر نگرفتن سهم تلاطم دارای پیش بینی هایی کمتر از مقادیر واقعی می باشد. در کل میزان خطای مدل RNG k- ϵ در رینولدزهای پایین نیز به نسبت کمتر

از مدل جریان آرام است ($R^2 = \cdot R^2$)، چرا که مدل RNG k- ε RNG k به دلیل در نظر گرفتن فاکتورهای اغتشاش هر چند اندک دارای دقت قابل بالاتریاست. این امر در کارهایی که پیشتر نیز انجام شده است مورد تایید و تاکید قرار گرفته است [۳۱ و ۳۲]. نتایج CFD در اعداد رینولدز پایین به نتایج حاصل از رابطه رانز و مارشال نزدیک تر است . اما به تدریج و با افزایش سرعت ورودی نتایج به سمت نتایج رابطه ویتاکر متمایل می شود. با توجه به نتایج جدول ۲ به دلیل دقت بیشتر شبیه سازی نهایی برای نانوسیالات با مدل k- ε جریان برای سیال آب با سرعت ورودی ۲۰/۰ متر بر ثانیه (رینولدز ۱۱۱/۹) در شکل (۶) قابل مشاهده است.

تغییرات ناسلت روی سطح کره در شکل (۷) وتغییرات فشار حول کره در شکل (۸) نشان داده شده است.

همان گونه که در شکل (۶) پیداست جریان آزاد سیال در نقطه سكون جلويي يعنى نقطه ابتداى برخورد سيال با سطح به حالت سکون در میآید. و فشار به بیشینه مقدار خود می رسد (شکل (۸)). پس از این نقطه و با افزایش x فشار به تدریج کاهش یافته و لایه مرزی تحت اثر گرادیان فشار مطلوب ($\frac{dp}{dx} < 0$) رشد می کند. تا اینکه فشار به کمینه مقدار خود می سد (در شکل (۸) این اتفاق تقریبا در زاویه ۹۰ درجه رخ داده است) رشد لایه مرزی در پشت کره علی رغم گرادیان فشار نامطلوب ادامه دارد. تا این که در نقطه جدایش ٔ گرادیان سرعت روی سطح کره به مقدار صفر رسیده، تحت اثر فشار معکوس جدایش سیال از سطح رخ میدهد و سیال به صورت چرخشی از سطح جدا می شود (شکل (۶)). همان گونه که در شکل (۶) پیداست چرخش جریان تقریباً در زاویه بین ۱۴۰ تا ۱۵۰ درجه رخ داده است. در شکل (۷) نمودار تغییرات ناسلت با زاویه برخورد نشان داده شده است در این شکل کمینه مقدار عدد ناسلت در زاویه ۱۴۵ درجه مشاهده می شود یعنی در جایی که جدایش سیال از سطح رخ داده است و به عبارتی کمینه ضريب انتقال حرارت جابجايي وجود دارد. اين زاويه با نقطه ایجاد چرخش ذکر شده در شکل (۶) مطابقت دارد. بیشینه مقدار عدد ناسلت در ابتدای برخورد و در نقطه سکون جلویی یعنی دقیقاً در نقطه برخورد سیال با سطح کره رخ داده است. این نقطه کمینه مقدار سرعت و بیشینه مقدار

¹ stagnation point flow

² separation point flow

فشار و در نتیجه بیشینه مقدار چسبندگی سیال به سطح را داراست (ضریب انتقال حرارت جابجایی از سطح تابع چسبندگی سیال به سطح میباشد). این مشاهدات با آنچه در تئوریها و آثار پیشین وجود دارد قابل انطباق است [۳۳–۳۳].

مقایسه کلی برای تغییرات ناسلت با زاویه برخورد برای رینولدزهای مورد مطالعه در شکل (۹) نمایش داده شده است.



شکل ۷: الف) تغییرات ناسلت با زاویه برخورد جریان ب) کانتورهای ناسلت روی سطح کره

وقتی که سرعت جریان آزاد خیلی پایین است (۴ > Re) سیال به طور کامل دور کره پیچیده میشود. و جریان سیال در پشت کره به هم رسیده و دوباره به صورت توده راه خود را ادامه میدهد. اما زمانی که سرعت جریان آزاد زیاد است. جریان دیگر نمیتواند به سطح بچسبد و از سطح جدا می شود. جدایش سیال از سطح با کاهش ضریب انتقال حرارت جابجایی و در نتیجه شار انتقال حرارت از سطح همراه است. بنابراین نمودار ناسلت بر حسب زاویه دارای یک نقطه مینیمم خواهد بود، که تقریبا بین نقطه جدایش تا پایان رشد لایه مرزی رخ خواهد داد. این در حالی است که اگر

¹ creeping flow

جریان خزشی^۱ (استوکس^۲) باشد، این نقطه مینیمم وجود نخواهد داشت. این نکته در نمودارهای موجود در شکل (۹) که مقایسه تغییرات ناسلت با زاویه را برای چهار رینولدز مورد مطالعه نمایش میدهد، کاملا قابل ملاحظه است.



² Stokes flow

		· · · · · · ·	0	-, -	•,	
1119.	١١١٩	۱۱۱/۹	11/19	F	le	
175/547	۵۸/۹۰۵	14/904	۵/۸۸۸	ناسلت میانگین	ЦО	
791/	T9X/+T1	۲۹۸/۰۶	T9X/TVF	دمای خروجی	H ₂ O	
۱۲۶/۳۰۷	۵۷/۷۱	14/222	۵/۸۱۹	ناسلت میانگین	Al ₂ O ₃	
791/	۲۹ ۸/• ۲۶	۲۹۸/۰۷۰۴	۲۹۸/۲۸ ۸	دمای خروجی	(/.))	
188/18	۵۷/۵۲	14/497	۵/۲۸	ناسلت میانگین	Al ₂ O ₃	
791/	T9X/+ TVX	T9X/+VT	T9X/T91	دمای خروجی	(/.٢)	
۲۹۸/۰۰۴۸	۲۹۸/۰۲۹۵	298/0221	۲۹۸/۳۰۰۴	ناسلت میانگین	Al ₂ O ₃	
180/98	۵۷/۲۱	14/222	۵/۷۱۶	دمای خروجی	(/.٣)	
180/891	۵۶/۹۲۵	14/081	۵/۶۲۹	ناسلت میانگین	Al ₂ O ₃	
۲۹۸/۰۰۵	८४४/•८४४	T9N/+ N89	41X/40 V	دمای خروجی	(/.۴)	
180/61	۵۵/۴۴	۱۳/۸۵۴	۵/۶۱۸	ناسلت میانگین	Al ₂ O ₃	
۲۹۸/۰۰۵۱	۲۹ ۸/• ۳ • ۹	891/·V98	۲۹۸/۳۱۱	دمای خروجی	(/.۵)	
154/101	47/780	١٢/٨٩۵	۵/۳۶۴۸	ناسلت میانگین	Cu	
۲۹۸/۰۰۶۲	211/0742	T9X/+9DY	297/209	دمای خروجی	(/.۵)	
122/1	48/401	17/817	۵/۲۸۵	ناسلت میانگین	Ag	
۲۹۸/۰۰۶۶	T9X/+WX	۲۹۸/۱۲۸	TAV/WVL	دمای خروجی	(/.۵)	

جدول ۳: نتایج بدست آمده برای عدد ناسلت و دمای خروجی سیال عبوری از روی کره برای نانو سیالات مختلف

با توجه به توضيحات در مورد رژيم جريان، نحوه حركت سیال حول کره، همچنین تغییر پارامترهای فشار و سرعت و ارتباط آن با نرخ انتقال حرارت و مقایسه این توضیحات با نتايج حاصل از حل CFD و تطابق آنها، اعتبار سنجى برای حل به طور کامل انجام شده و می توان به پاسخهای بدست آمده از حل CFD برای دیگر سیالات اتکاء نمود. نتایج حاصل برای مقادیر ناسلت و دمای خروجی از کانال برای نانوسیالات ذکر شده که توسط حل با CFD حاصل شده است، را می توان در جدول ۳ ملاحظه کرد. دمای ورودی تمامی سیالات ۲۹۸ درجه کلوین می باشد. با توجه به بالاتر بودن دمای سطح کره نسبت به سیال ورودی به طبع پس از برخورد سیال به سطح کره و گذر از روی آن شاهد مقداری افزایش دما در خروجی سیال خواهیم بود. مقادیر دمای خروجی در جدول ۳ برای هر سیال در ستونی با همین عنوان قابل ملاحظه است. درصد بهبود دمای ایجاد شده در خروجی به دلیل استفاده از نانوسیالات مختلف به جای آب خالص با رینولدز در شکل (۱۰) آمده است. جهت محاسبه درصد بهبودی از رابطه

(۱۵) استفاده شده است.

افزایش دمای ایجاد شده در خروجی جریان برای سیالات متفاوت در رینولدزهای مختلف در شکل (۱۱) آمده است. با افزایش رینولدز، افزایش دمای ایجاد شده در خروجی کاهش یافته است و تأثیر استفاده از نانو سیالات کمتر به چشم میآید. درصد بهبود دمایی به نسبت سیال پایه برحسب غلظت نانوذرات برای رینولدزهای متفاوت در شکل (۱۲) نشان داده شده است.



شکل ۱۰: درصد بهبودی دمای ایجاد شده توسط نانوسیالات در خروجی

تغییرات ناسلت برحسب غلظت در شکل (۱۳) آمده است. کاهش ناسلت با غلظت بسیار کم میباشد. به گونهای که نمودار تغییرات ناسلت با غلظت تقریباً افقی به نظر میرسد

(شکل (۱۳)). و شیب منفی نمودار به چشم نمی آید. مقادیر تغییرات ناسلت با غلظت در جدول ۳ موجود می باشد این مقادیر با افزایش غلظت کاهش می یابند. ضریب انتقال حرارت جابجایی تابع سطح انتقال حرارت می باشد و به دلیل سطح بسیار کوچک کره مورد مطالعه تغییرات ناسلت با غلظت نانوسیال زیاد به چشم نمی آید. بنابراین انتظار می رود که با افزایش سطح انتقال تغییرات ناسلت هم بیشتر گردد. که در مورد بستر مورد مطالعه تایید می گردد.



سکل ۱۱: افرایس دمای ایجادسده در حروجی در ریبوندرهای متفاوت



شکل ۱۲: درصد بهبود دمایی بر حسب غلظت حجمی نانوذرات تغییرات ناسلت بر حسب رینولدز در شکل (۱۴) نشان داده شده است. کاهش ناسلت با افزایش غلظت در یک رینولدز ثابت در این نمودار مشهودتر است. با توجه به نتایج موجود در جدول ۳ و نمودارهای موجود در شکلهای (۱۰)، (۱۱) و (۱۲)، مشاهده می شود که با افزایش غلظت نانو ذرات

معلق در سیال پایه بر میزان انتقال حرارت افزوده شده است. که با توجه به فاکتورهای موثر بر میزان انتقال حرارت این امر بدیهی به نظر می سد. چرا که نانو ذرات به میزان زیادی باعث افزایش ضریب هدایت حرارتی در سیال شده، و بر میزان چسبندگی سیال به سطح نیز می افزایند. در نتیجه توانایی سیال جهت دور کردن حرارت از سطح کره افزایش یافته و به تبع آن شار انتقال حرارت کلی از سطح افزایش خواهد یافت.





همچنین، تاثیر بیشتر نانو سیالات مس و نقره به نسبت اکسید آلومینیوم است (جدول ۳ و شکلهای (۱۰) و (۱۱)). که این امر نیز به دلیل خاصیت ضریب هدایت حرارتی بیشتر نانوسیالات شامل نانو ذرات مس و نقره به نسبت اکسید آلومینیوم رخ داده است. البته ضریب انتقال حرارت هدایتی تنها فاکتور موثر بر نرخ انتقال حرارت در انتقال

حرارت با مكانيسم جابجايي نمي باشد و علاوه بر آنها مقادير ظرفیت حرارتی، ویسکوزیته و چگالی نیز با توجه به روابط و معادلات انتقال حرارت بر نرخ انتقال حرارت نقش دارند. اما در این موارد به دلیل ویسکوزیته برابر برای غلظتهای یکسان نانوذرات و تفاوت اندک میان چگالیها و ظرفیت حرارتی ما بین این سه نانوسیال میتوان این اثر را بیشتر به تفاوت ميان ضرايب هدايت حرارتي منسوب نمود. البته با توجه به نمودار تغییرات عدد ناسلت می توان این اثر را بهتر و بیشتر تجزیه و تحلیل نمود (با توجه به این نکته که کاهش عدد ناسلت به نوعی معادل با افزایش نرخ انتقال حرارت هدایتی در سیستم است.) این موضوع در پاراگراف بعد به تفصیل مورد بحث و بررسی قرار می گیرد. در سرعت های بالا، تاثیر جنس و افزایش غلظت نانوذرات معلق بر نرخ انتقال حرارت کمتر به چشم میآید. این امر در نمودارهای موجود در شکلهای (۱۰) و (۱۱) با نزدیکتر شدن انتهای نمودارها در سرعتهای بالا به چشم میآید (نقطه پایانی متعلق به رینولدز ۱۱۱۹۰ را در این نمودارها ملاحظه نمایید) و در شکل (۱۰) با افقی شدن نمودار مربوط به رینولدز ۱۱۱۹۰ قابل درک است. این در حالی است که در سرعتهای پایین اثر افزایش غلظت و تفاوت جنس نانوذرات کاملا به چشم ميآيد. در مورد توضيح وقوع اين امر ميتوان به غالب بودن مکانیسم انتقال حرارت جابجایی در سرعت های بالاتر اشاره نمود چرا که هر چه میزان ضریب انتقال حرارت جابجایی در سرعتهای بالاتر (به دلیل سرعت بيشتر و اغتشاش بالاتر) بيشتر باشد، نقش انتقال حرارت با مكانيسم هدايتي كه به گونه ايي با مكانيسم نفوذ حرارت انجام مىشود به نسبت مكانيسم انتقال حرارت جابجايي کمتر به چشم خواهد آمد. و به طور کلی میتوان نتیجه گرفت که در رینولدزهای پایین فارغ از غلظت و جنس نانو ذرات، اثر بهبود انتقال حرارت با نانوسیالات بیشتر به چشم میآید تا در رینولدزهای بالا. با توجه به شکلهای (۱۳) و (۱۴) شاهد كاهش ناسلت با افزایش غلظت نانوسیالات و

همچنین کاهش آن با استفاده از نانوسیالات شامل نانوذرات
با ضریب هدایت بالاتر در یک رینولدز مشخص هستیم.
دلیل آن را میتوان با یک قاعده غیر کلی در تعریف عدد
ناسلت جستجو نمود. همان گونه که میدانیم عدد ناسلت را
مى وان به صورت نسبت انتقال حرارت جابجايي به انتقال
حرارت هدایتی در سیال در نظر گرفت. بنابرین با توجه
بالاتر بودن ضريب هدايت حرارتي درسيالات با غلظت بيشتر
و ذرات هادی تر ناسلت دچار کاهش خواهد شد. اما قطعی
ترین بحث در این رابطه را میتوان با توجه به رابطه رانز و
مارشال، انجام داد در این رابطه ناسلت میانگین تابع مقادیر
اعداد بدون بعد رینولدز و پرنتل است. بنابراین ناسلت در
یک رینولدز ثابت تنها تابع عدد بدون بعد پرنتل خواهد بود.
در نتیجه با توجه به تعریف عدد پرنتل و مقادیر محاسبه
شده آن برای سیالات مختلف در جدول ۴ میتوان دلیل
كاهش ناسلت با افزايش غلظت و يا جنس سيالات مختلف
در این نمودارها را توجیه نمود. (پرنتل این سوسپانسیونها
با افزایش غلظت و ذرات هادی تر کاهش مییابد.)

با اعرایش عصف و قرار عنوای در قابس می یابد.) از مدل RNG k-E جهت اعتبارسنجی بسترها نیز استفاده گردیده است. میزان خطای دیگر مدلها در شبیهسازی انتقال حرارت در این بسترها از مرحله قبل بیشتر است. مقایسه نتایج حاصل از شبیهسازی این بسترها برای آب با دمای ورودی ۲۹۸°K در شکل (۱۵) آمده است.

با توجه به شکل (۱۵) نتایج CFD تطابق بهتری با روابط رومکس و همکاران که اختصاصاً برای همین بستر ساختار یافته پیشنهاد شده است، دارد. و با نتایج حاصل از رابطه بسترهای تصادفی فاصله بیشتری دارد. به علت افت فشار و اغتشاش بیشتر در بسترهای تصادفی انتقال حرارت در بسترهای تصادفی بیشتر است و این رابطه هم مقادیر بالاتری پیش بینی میکند.

درصد بهبود دمای حاصل شده به دلیل استفاده از نانوسیالات مختلف در مقایسه با آب خالص بر حسب رینولدز برای بستر شماره ۱ در شکل (۱۶) آمده است.

Pr عدد پرانتل							
Ag (/.Δ)	Cu (/.۵)	Al ₂ O ₃ (/.Δ)	Al ₂ O ₃ (٪۴)	Al ₂ O ₃ (٪۳)	Al ₂ O ₃ (/.٢)	Al ₂ O ₃ (\'/.)	H ₂ O
٣/٩١٧	۴/۱۸۷	۵/•۹۸	۵/۲۷۶	۵/۴۶	۵/۶۵	۵/۸۵۹	۶/۰۷

جدول ۴: اعداد پرنتل مربوط به سیالات مورد استفاده



شکل ۱۵: مقایسه نتایج CFD با روابط معتبر برای بستر مورد مطالعه الف) رابطه (۵) بسترهای تصادفی. ب) رابطه (۹) رومکس و همکاران

با توجه به شکل (۱۶) و مقایسه آن با نتایج بدست آمده برای کره منفرد (جدول ۳ و شکل (۱۰)) یک تفاوت در روند تغییرات درصد بهبود با رینولدز مشاهده میشود با توجه به شکل (۱۰) نمودار درصد بهبودی با رینولدز در کره منفرد کاملاً نزولی است و این در حالی است که در مورد نتایج بستر مورد مطالعه، یک ماکزیمم در نمودار مشاهده میشود. این تفاوت به دلیل طول بیشتر انتقال حرارت در بسترها رخ داده است. در بسترها به دلیل تعداد بیشتر کرات با دمای ثابت، سطح انتقال حرارت موثر بیشتر بوده و به طبع در سرعتهای پایین زمان تماس سیال با سطح کرات بیشتر است و انتقال حرارت بیشتری رخ خواهد داد و در نتیجه در رینولدزهای خیلی کم دمای سیال فارغ از جنس و غلظت نانوذرات در خروجی تقریباً به دمای سطح کرات نزدیک میشود و نوع سیال در میزان بهبود دمایی تأثیر کمتری خواهد داشت. بانابر این یک حد بهینه سرعت وجود خواهد

به دلیل کم بودن سطح انتقال حرارت هر چه سرعت عبور سیال از روی سطح کمتر باشد استفاده از نانوسیال به دلیل ضریب هدایت بالاتر تاثیر بیشتری داشته و نتایج بهتری رخ خواهد داد. و درصد بهبودی بیشتری را شاهد خواهیم بود. دمای سیال در خروجی جریان برای سیالات متفاوت در رینولدزهای مختلف برای بستر مورد مطالعه در شکل (۱۵) آمده است.

داشت. این در حالی است که در انتقال حرارت از کره منفرد





شکل ۱۷: دمای سیالات خروجی از بستر مورد مطالعه

در شکل (۱۷) نیز مانند انتقال حرارت از کره منفرد با افزایش غلظت و نیز استفاده از نانوسیالات شامل نانوذرات هادی تر افزایش انتقال حرارت قابل مشاهده است و نیز در رینولدزهای بالاتر میزان اثر نانو سیالات کاهش میابد و انتهای نمودارها به هم نزدیک می شود. دلایل مانند آنچه در مورد انتقال حرارت از کره منفرد گفته شد می باشد. و البته نکته ذکر شده در پاراگراف قبل نیز با فاصله گرفتن نمودارها از یکدیگر در رینولدزهای بینابینی قابل رؤیت است. درصد بهبود دمایی به نسبت سیال پایه بر حسب غلظت نانوذرات

برای رینولدزهای متفاوت برای بستر مورد مطالعه در شکل (۱۸) نشان داده شده است.



در این شکل نیز مانند شکل (۱۲) روند افزایشی انتقال حرارت با غلظت نانو ذرات و همچنین کاهش نرخ انتقال حرارت با افزایش رینولدز قابل ملاحظه است تنها استثناء مربوط به رینولدز ابتدایی (۱۹/۱۱= Re) میباشد، که شرح آن در هنگام توضیح شکل (۱۶) آمده است و بر خلاف کره منفرد در این رینولدز ورودی در غلظتهای پایین درصد بهبود نه تنها بیشترین مقدار را دارا نیست بلکه از مقادیر بدست آمده از دو رینولدز میانی نیز کمتر میباشد. اما با افزایش غلظت بر میزان بهبود دمایی در این رینولدز افزوده شده و در غلظت پایانی از مقادیر بدست آمده برای ۱۰/۱۹= Re نیز پیشی می گیرد.

تغییرات ناسلت برحسب غلظت برای بستر مورد مطالعه در شکل (۱۹) نشان داده شده است. تغییرات ناسلت بر حسب رینولدز برای بستر مورد مطالعه در شکل (۲۰) نشان داده شده است.در شکلهای (۱۹) و (۲۰) نیز مانند آنچه در کره منفرد رخ داد مقدار ناسلت در یک رینولدز با افزایش غلظت

نانوذرات و همچنین استفاده از ذرات هادی تر کاهش می یابد. دلیل این امر مانند آنچه در مورد نتایج کره منفرد گفته شد می باشد.



شکل ۲۰: تغییرات ناسلت با رینولدز برای بستر مورد مطالعه

۴- نتیجهگیری

در این پژوهش انتقال حرارت از سطوح کروی توسط دینامیک سیالات محاسباتی شبیه سازی شد و توانایی نرم افزار فلوئنت جهت مدلسازی این موارد، مورد بررسی قرار گرفت و پس از اعتبارسنجی حل، انتقال حرارت از این سطوح توسط نانوسیالات مختلف مطالعه و بررسی گردید. با توجه به نتایج حاصل از حل توسط نرمافزار فلوئنت می توان به این نتیجه دست یافت که

- نرمافزار مذکور توانایی پیش گویی نتایج انتقال حرارت
 از سطوح کروی را دارا میباشد البته این توانایی در
 رینولدزهای پایینتر بسیار بیشتر است.
- استفاده از نانوسیالات فارغ از جنس و غلظت نانوذرات
 میتواند باعث بهبود انتقال حرارت از این سطوح
 گردد.
- غلظت بالاتر (و نه بیشتر از حد مجاز) این سیالات میتواند باعث بهبود انتقال حرارت گردد.
- استفاده از نانوسیالات محتوی نانوذرات با ضریب
 هدایت حرارت بالاتر تأثیر بیشتری در انتقال حرارت
 از این سطوح دارد.
- استفاده از نانوسیال در سرعتهای ورودی پایین
 دارای ضریب تأثیر بیشتری است.

- در سرعتهای بالا استفاده از این سیالات تأثیر
 کمتری خواهد داشت و از یک رینولدز به بعد عملاً
 بی تأثیر خواهد بود.
- در مورد کره منفرد استفاده از نانوسیال در سرعت های ورودی پایین دارای ضریب تأثیر بیشتری است و این در حالی است که در بسترهای پرشده با سطح انتقال حرارت بیشتر اگر رینولدز ورودی سیال بیش از اندازه پایین باشد از تأثیر استفاده از نانوسیال به میزان قابل توجهی کاسته خواهد شد. و یک حد بهینه رینولدز ورودی جهت استفاده از نانوسیالات در این بسترها موجود است.
- در سرعتهای بالا استفاده از این سیالات تأثیر
 کمتری خواهد داشت و از یک رینولدز به بعد عملاً
 بی تأثیر خواهد بود. تعیین مقدار این رینولدز به طول
 مؤثر انتقال حرارت بستگی خواهد داشت.
- هرچه طول بستر و به عبارتی سطح انتقال حرارت مؤثر بیشتر باشد، بازه رینولدز استفاده از نانوسیالات بزرگتر بوده و استفاده از نانوسیال تا رینولدزهای ورودی بیشتری موثر خواهد بود.

۵- فهرست علائم

سطح کل انتقال حرارت (m ²)	А
ظرفیت گرمایی ویژه (Jkg ⁻¹ K ⁻¹))	C_p
قطر کرہ (m)	D_p
ضریب انتقال حرارت جابجایی (Wm ⁻¹ K ⁻¹)	h
$(Wm^{-1}K^{-1})$ ضریب انتقال حرارت هدایتی (K
ناسلت	Nu
فشار (kgm ⁻¹ s ⁻²)	Р
عدد پرانتل	Pr
انتقال حرارت کلی از سطح (W)	Q
عدد رينولدز	Re
دما (K)	Т
دمای سطح کرہ (K)	T_w
دمای توده سیال (K)	T_{∞}
غلظت (./)	ϕ
علائم يونانى	
چگالی (kgm ⁻³)	ρ
لزجت دینامیکی (kgm ⁻¹ s ⁻¹)	μ
زيرنويسها	
نانو ذره	np
نانو سيال	nf
سيال پايه	nb

8- مراجع

- Y. Xuan, W. Roetzel, "Conceptions for Heat Transfer Correlation of Nanofluids", International Journal of Heat and Mass Transfer, Vol. 43, No. 19, 2000, pp. 3701-3707.
- [2] Y. Xuan, Q. Li, "Investigation on convective heat transfer and flow features of nanofluids", J. Heat Transfer, Vol. 125, No. 1, 2003, pp. 151-155.
- [3] S.U.S. Choi, "Enhancing thermal conductivity of fluids with nanoparticles", Proceedings of the1995 ASME International Mechanical Engineering Congress and Exposition, San Francisco, USA, ASME, FED 231/MD 66, 1995, pp. 99-105.
- [4] K.V. Wong, and M.J. Castillo, "Heat Transfer Mechanisms and Clustering in Nanofluids", Department of Mechanical and Aerospace Engineering, University of Miami, Coral Gables, FL 33124, USA, 2009.
- [5] Ph. Keblinski, S.R. Phillpot, S.U.S. Choi, and J.A. Eastman, "Mechanisms of heat flow in suspensions of nano-sized particles (nanofluids)", International journal of heat and mass transfer, Vol. 45, No. 4, 2002, pp. 855-863.
- [6] X. Zhang, H. Gu, and M. Fujii, "Effective thermal conductivity and thermal diffusivity of nanofluids containing spherical and cylindrical nanoparticles", Experimental Thermal and Fluid Science, Vol. 31, No. 6, 2007, pp. 593-599.
- [7] S.U.S. Choi, and J.A. Eastman, "Enhancing thermal conductivity of fluids with nanoparticles", International mechanical engineering congress and exhibition, San Francisco, CA (United States), 12-17 Nov 1995.
- [8] A.K. Singh, "Thermal Conductivity of Nanofluids", Defense Science Journal, Vol. 58, No. 5, 2008, pp. 600-607.
- [9] J.C. Maxwell, "A Treatise on Electricity and Magnetism", 1st Edition, Vol. 1, Clarendon Press, Oxford, U.K., 1873, pp. 360–366.

- [10] B.Ch., Pak and Y.I. Cho, "Hydrodynamic and heat transfer study of dispersed fluids with submicron metallic oxide particles", Experimental Heat Transfer an International Journal, Vol. 11, No. 2, 1998, pp. 151-170.
- [11] D.A. Drew, and S.L. Passman, "Theory of multicomponent fluids, Applied Mathematical Sciences, Vol. 135, 1999.
- [12] S.Sh. Hosseini, A. Shahrjerdi, and Y. Vazifeshenas, "A Review of Relations for Physical Properties of Nanofluids", Australian Journal of Basic & Applied Sciences, Vol. 5, No. 10, 2011, pp. 417-435.
- [13] Y. Xuan, and Q. Li, "Heat transfer enhancement of nanofluids", International Journal of Heat and Fluid Flow, Vol. 21, No. 1, 2000, pp. 58-64.
- [14] D. Salari, A. Niaei, P. Chitsaz Yazdi, and M. Derakhshani, "CFD flow and heat transfer simulation for empty and packed fixed bed reactor in catalytic cracking of naphtha", International Journal of Chemical and Biological Engineering, Vol. 1, No. 1, 2008, pp. 50-53.
- [15] C.G. du Toit, P.G. Rousseau, G.P. Greyvenstein, W.A. Landman, "A systems CFD model of a packed bed high temperature gas-cooled nuclear reactor", International Journal of Thermal Sciences, Vol. 45, No. 1, 2006, pp. 70–85.
- [16] Y. Hirayama, H. Okada, T. Nakagawa, T.A. Yamamoto, T. Kusunose, T. Numazawa, K. Mastumoto, T. Irie, and E. Nakamura, "Experimental Study of Active MagneticRegenerator (AMR) Composed ofSpherical GdN", International cryocooler conference, ink, boulder, co., 2011.
- [17] H. Peng, H. Dong, and L. Xiang, "Thermal investigation of PCM-based high temperature thermal energy storage in packed bed", Energy Conversion and Management, Vol. 81, 2014, pp. 420-427.
- [18] H. Kim, G. DeWitt, T. McKrell, J. Buongiorno, and L. Hu, "On the quenching of steel and zircaloy spheres in water-based nanofluids with alumina, silica and diamond nanoparticles", International Journal of Multiphase Flow, Vol. 35, No. 5, 2009, pp. 427-438.
- [19] M.T. Dalman, J.H. Merkin, and C. McGreavy, "Fluid flow and heat transfer past two spheres in a cylindrical tube", Computers & fluids, Vol. 14, No. 3, 1986, pp. 267-281.
- [20] B. Lloyd, and R. Boehm, "Flow and heat transfer around a linear array of spheres, Numerical Heat Transfer", Part A. Applications, Vol. 26, No. 2, 1944, pp. 237-252, 1994.
- [21] O.R. Derkx, and A.G. Dixon, "Determination of the fixed bed wall heat transfer coefficient using computational fluid dynamics, Numerical Heat Transfer", Part A. Applications, Vol. 29, No. 8, 1996, pp. 777-794.
- [22] S.A. Logtenberg and A.G. Dixon, "Computational fluid dynamics studies of fixed bed heat transfer", Chemical Engineering and Processing, Process Intensification, Vol. 37, No. 1998, pp. 17-21.
- [23] S. Mansoorzadeh, C.C. Pain, C.R.E. De Oliveira, and A.J.H. Goddard, "Finite element simulations of incompressible flow past a heated/cooled sphere", International journal for numerical methods in fluids, Vol. 28, No. 6, 1998, pp. 903-915.
- [24] D. Wen, and Y. Ding, "Heat transfer of gas flow through a packed bed". Chemical Engineering Science, Vol. 61, No. 11, 2006, pp. 3532-3542.
- [25] O. Laguerre, S. Ben Amara, G. Alvarez, and D. Flick, "Transient heat transfer by free convection in a packed bed of spheres: Comparison between two modelling approaches and experimental results", Applied Thermal Engineering, Vol. 28, No. 1, 2008, pp. 14-24.
- [26] S. Ergun, "Fluid flow through packed columns", Chemical Engineering Progress, Vol. 48, 1952, pp. 89–94.
- [27] R.K. Reddy, and J.B. Joshi, "CFD modeling of pressure drop and drag coefficient in fixed beds: wall effects", Particuology, Vol. 8, No. 1, 2010, pp. 37-43.
- [28] G.S. Rao, K.V. Sharma, S.P. Chary, R.A. Bakar, M.M. Rahman, K. Kadirgama, and M.M. Noor, "Experimental study on heat transfer coefficient and friction factor of Al2O3 nanofluid in a packed bed column", Journal of Mechanical Engineering and Sciences, Vol. 1, No. 1, 2011, pp. 1-15.
- [29] W.E. Ranz, and W.R. Marshall, "Evaporation from drops", Chem. Eng. Prog., Vol. 48, No. 3, 1952, pp. 141-146.
- [30] S. Whitaker, "Forced convection heat transfer correlations for flow in pipes, past flat plates, single cylinders, single spheres, and for flow in packed beds and tube bundles", AIChE Journal, Vol. 18, No. 2, 1972, pp. 361-371.
- [31] S.J.P. Romkes, F.M. Dautzenberg, van den C.M. Bleek, H.P.A. Calis, "CFD modelling and experimental validation of particle-to-fluidmass and heat transfer in a packed bed at very low channelto particle diameter ratio", Chemical Engineering Journal, Vol. 96, 2003, pp. 3–13.
- [32] M. Kao, Y. Tsung, H. Tung, Y.M. Ferng, Ch.Ch. Chieng, and M.K. Chyu, "3D measurements and numerical computations of heat transfer coefficients on spheres in an array", International Journal of Thermal Sciences, Vol. 68, 2013, pp. 110-118.

- [33] Frank P. Incropera, "Fundamentals of heat and mass transfer". John Wiley & Sons, 7 th ed, New York, USA, 2011.
- [34] W.L. McCabe, J.C. Smith, and P. Harriott, "Unit operations of chemical engineering, McGraw-Hill", Vol. 5. New York, USA, 1993.
- [35] J.p. Holman, "Heat Transfer, McGraw-Hill Series in Mechanical Engineering", 10 th ed, New York, USA, 2009.