# بررسی عددی تاثیر حرکت براونی در جابهجایی توام نانوسیال در محفظه با یک منبع مربعی گرم مرکزی

على اكبر عباسيان آرانى"\*، عليرضا آقايى'، حميدرضا احترام'

اطلاعات مقاله	چکیدہ
دریافت مقاله: خرداد ۱۳۸۸	
پذیرش مقاله: آذر ۱۳۸۸	در مطالعـه حاضـر، تـاثیر حرکـت براونـی در جابـهجـایی تـوام نانوسـیال آب⊣کسـیدمـس
	داخل یک محفظ ہ با وجود یک منبع گرم مربعی مرکزی بے صورت عددی بررسی
واژگان کلیدی:	شده است. منبـع گـرم در دمـای $T_h$ و دیـوارههـای محفظـه در دمـای $T_c$ مـی،اشـد. بـرای
نانوسيال،	تحلیل جابه جایی تـوام از یـک برنامـه کـامپیوتری بـه زبـان فرتـرن بـر اسـاس روش حجـم
جابەجايى توام،	محـدود و الگـوریتم سـیمپلر اسـتفاده شـده اسـت. مطالعـه بـرای کسـر حجمـیهـای ۰،
حركت براونى،	۰/۰۲ و ۰/۰۴ نـانوذرات، اعـدد ریچاردسون ۰/۰۱، ۰/۱، ۱، ۱۰ و ۱۰۰، عـدد گراشـف
خواص متغير،	۱۰۴ و در نسبت. نتایج عددی نشان
حل عددی،	میدهد که عدد ناسلت متوسط، چـه بـا در نظـر گـرفتن تـاثير حركـت براونـی و چـه بـدون
محفظه مربعي.	درنظـرگـرفتن تـاثیر آن، بـا افـزایش عـدد ریچاردسـن در همـه نسـبتهـای منظـری
	کاهش می یابد. در عـدد ریچاردسـن ۱۰۰ عـدد ناسـلت متوسـط بـا افـزایش کسـر حجمـی
	همواره افـزایش مـی یابـد ولـی در دیگـر اعـداد ریچاردسـن تـا رسـیدن بـه کسـر حجمـی
	۰/۰۲ عدد ناسلت متوسط افـزایش مـییابـد و پـس از آن بـا افـزایش کسـر حجمـی عـدد
	ناسلت متوسط تقریبا ثابت می مانـد. در تمـامی حالـتهـای بررسـی شـده هنگـامی کـه
	حرکت براونی درنظر گرفته شود، عـدد ناسـلت متوسـط بیشـتر از هنگـامی اسـت کـه
	این حرکت مورد نظر قرار نگیرد. بیشترین مقدار افزایش عدد ناسلت متوسط ناشی
	از درنظر گرفتن اثر حرکت براونی ۹/۳۱ درصد میباشد.

۱– مقدمه

جریان سیال و انتقال حرارت درون محفظه با دیواره متحرک، باتوجه بهکاربرد متعدد در کاربردهای مهندسی، یکی از موضوعات مورد توجه میباشد. از جمله کاربردهای آن میتوان به فرآیند خنککاری در دستگاههای الکترونیکی، صنایع خشککن در مواد غذایی و مطالعات ژئوفیزیک اشاره کرد. لیست کاملی از کاربردهای این نوع

جریان در تحقیق شانکار و دسپاندا [۱]، شریف [۲] و ازتوپ و دقتین [۳] ارائه شده است. محققان متعددی اثرات اضافه شدن دیواره متحرک روی میدان جریان و انتقال حرارت مورد تحلیل قرار داد. این محققان جریان با وجود دیواره متحرک را به سه گروه تقسیم کرد. جریان اجباری، جریان توام و جریان طبیعی، که جریان توام به محدوده اعداد رینولد بین ۰/۱ و ۱۰ اختصاص دارد.

همچنین وجود یک قطعه درون کانال یا محفظه میتواند به کنترل جریان و توزیع دما بهپردازد. این تکنیک باعث

<sup>\*</sup> پست الكترونيك نويسنده مسئول: abbasian@kashanu.ac.ir

۱. استادیار، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه کاشان

۲. کارشناسیارشد مهندسی مکانیک

افزایش انتقال حرارت با کمک روشهای غیرفعال می شود.

از طرفی دیگر در صنعت دستیابی به تجهیزات انتقال حرارت با ابعادی کوچکتر و بازده بیشتر مطلوب میباشد. از آنجایی که نانوسیالها نسبت به سیالهای عادی ضریب هدایت حرارتی بالاتری دارند در سالهای اخیر مورد توجه قرار گرفتهاند. منصور و همکاران [۴] مطالعهای عددی برای جابهجایی توام نانوسیال، در یک محفظه با دیواره یایینی که در آن شار گرمایی ثابتی اعمال میشد، انجام دادند. براساس یافتههای آنان با افزایش کسر حجمی نانو ذرات حرکت جریان سیال کند میشود، ولی عدد ناسلت متوسط افزایش مییابد.

محمودی [۵] به صورت عددی، جابه جایی توام نانو سیال آب-اکسید آلومینیم را در محفظهای مستطیلی با دیواره پایینی متحرک گرم و دیوارههای بالایی و جانبی سرد بررسی کرد. براساس یافتههای او، در محدوده اعداد ریچاردسن مورد بررسی بهدلیل حضور نانو ذرات انتقال حرارت زیاد میشود. قاسمی و امین الساداتی [۶] جابهجایی توام نانوسیال آب- اکسید آلومینیم را در محفظهای مثلثی که دیواره افقی آن عایق، دیواره عمودی آن سرد و متحرک در جهتهای بالا یا پایین، و دیوارهی مایل آن گرم بود، بررسی کردند. براساس گزارشهای آنان در تمام محدوده عدد ریچاردسن مورد بررسی با افزایش کسر حجمی نانو ذرات و با حرکت دیواره قائم در هر دو جهت بالا یا پایین افزایش انتقال گرما رخ میدهد. شیخزاده و همکاران [۲] انتقال حرارت و جریان سیال جابهجایی توام نانوسیال آب- اکسید آلومینیوم را در یک محفظه مربعی که دیواره بالایی آن متحرک بوده، دیوارههای افقی عایق و دیوارههای قائم آن دارای دمای ثابت سرد و گرم به ترتیب در طرف راست و چپ بودند، بهصورت عددی و با روش حجم محدود بررسی کردند. براساس نتايج آنها درنظر گرفتن خواص متغير براي ضريب هدايت حرارتي و لزجت سيال به عدد ناسلت

متوسط متفاوتی نسبت به درنظر گرفتن خواص ثابت برای ضريب هدايت حرارتي و لزجت سيال را منتج مي شود. بهعلاوه آنها گزارش کردند که این اختلاف در اعداد ریچاردسن کم (مثل ۰/۰۱ و ۰/۱) بیشتر از اعداد ریچاردسن بالا (مثل ۱۰ و ۱۰۰) میباشد. پیشکار و قاسمی [۸] انتقال حرارت و جریان سیال جابه جایی توام را در یک کانال افقی بههمراه پره برای نانوسیال آب- مس بهصورت عددی بررسی کردند. براساس نتایج آنها با افزایش کسر حجمی و عدد رینولدز، انتقال حرارت افزایش می یابد. این افزایش در یک کسر حجمی ثابت برای اعداد رينولدز بالاتر بيشتر مىباشد. چمخاه و ابونادا [٩] انتقال حرارت و جریان سیال جابهجایی توام، در یک محفظه مربعی با دیوارههای جانبی عایق، دیوارههای بالایی گرم و دیوارههای پایینی سرد را در دو حالت بررسی کردند. در حالت اول فقط دیواره افقی بالایی متحرک بوده و در حالت دوم، دیوارههای افقی بالایی و پایینی در خلاف جهت هم، حركت دارند. براساس نتايج آنها با افزايش کسر حجمی و کاهش عدد ریچاردسن عدد ناسلت متوسط افزایش می یابد. عارف منش و محمودی [۱۰] اثرات مدلهای مختلف لزجت را برای نانو سیال آب-اکسید آلومینیم در جابهجایی توام، داخل محفظهای با دیوارههای قائم و بالایی سرد و دیواره پایینی گرم متحرک انجام دادند. براساس نتایج آنها ناسلت متوسط روی دیواره گرم با افزایش کسر حجمی نانو ذرات در همه مدلهای بهکار رفته برای لزجت افزایش می یابد. نگوین و همکاران [۱۱] اثر تمرکز و اندازه نانوذرات را بر لزجت نانوسیالها در محدوده دمایی بزرگی بهصورت تجربی بررسی کردند. آنها دریافتند که لزجت بهخصوص در غلظتهای بالاتر نانوذرات در نانوسیال با افزایش دما، کاهش مییابد.

از بررسی فوق میتوان دریافت میدان جریان و انتقال حرارت درون محفظه با دیواره متحرک و منبع حرارتی در آن ابعاد متعدد و متنوعی دارد. بهعنوان مثال انتخاب مدل مناسب برای تقریب خواص میتواند روی پاسخها اثرات تعیین کننده داشته باشد. شاید به جرات یکی از نکات قابل

تامل در مطالعات مربوط به انتقال حرارت جابهجایی، عدم همخوانی بین نتایج تجربی [۱۲ و ۱۳] و کارهای عددی برای نانو سیالها [۴–۱۱] باشد. شاید یکی از دلایل عدم این همخوانی درنظرنگرفتن برخی پدیدهها در جریان سیال و انتقال حرارت میباشد. از جمله این پدیدهها تاثیر مرکت براونی برروی ضریب انتقال حرارت جابهجایی است. حرکت براونی نانو ذرات در نانو سیالها، در واقع حرکت تصادفی و پیوستهی آنها در سیال میباشد. مولکولهای مایع مدام بر نانو ذرات ضربه وارد کرده و آنها را در درون سیال پراکنده میکنند.

در مطالعه حاضر تاثیر حرکت براونی، در جریان سیال و انتقال حرارت جابهجایی توام نانوسیال آب-اکسید مس در فضای بین محفظه و منبع گرم مربعی، در اعداد ریچاردسن، کسر حجمیهای مختلف نانو ذرات و نسبتهای منظری مختلف بررسی می شود.

#### ۲- معادلات حاکم و شرایط مرزی

نمای شماتیک هندسهی مورد بررسی در شکل ۱ نشان داده شده است. ابعاد محفظه و منبع گرم بهترتیب برابر با L و I میباشد. منبع گرم در دمای ثابت  $T_h$  و دیوارههای محفظه در دمای ثابت  $T_c$  نگهداشته میشود. نسبت منظری بهصورت (L/L)=AR تعریف میشود. محفظه با نانو سیال آب–اکسیدمس پر شده است. خواص ترموفیزیکی آب بهعنوان سیال پایه، و نانو ذرات اکسیدمس، در جدول ۱ ارائه شده است [۱۴،۱۵].

جدول ۱- خواص ترموفیزیکی سیال پایه و نانوذرات در دمای
۳۰۰ کلوین [۱۴،۱۵]

P (kgm <sup>-3</sup> )	$(jkg^{-1}K^{-1})$	$k (Wm^{-1}K^{-1})$	$\beta$ (K <sup>-1</sup> )	
٩٩٧/١	4179	۰/۶۱۳	۲/1×1۰-4	آب
۶۳۲۰	۵۳۵/۱	۷۶/۵	۱/۸×۱۰⁻۵	CuO



شکل ۱- نمای شماتیک و شرایط مرزی مسئله

معادلات حاکم شامل بقای جرم (۱)، بقای مومنتوم در راستای X (۲) و راستای Y (۳) و بقای انرژی (۴) برای جریان دو بعدی، دائم و آرام عبارتند از:

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \tag{1}$$

$$u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{1}{\rho_{nf}} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{1}{\rho_{nf}}$$

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial t} \left( u - \frac{\partial u}{\partial t} \right) + \frac{\partial}{\partial t} \left( u - \frac{\partial u}{\partial t} \right) \end{bmatrix}$$
(7)

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \left( \mu_{nf} \frac{\partial}{\partial x} \right)^{+} \frac{\partial}{\partial y} \left( \mu_{nf} \frac{\partial}{\partial y} \right) \end{bmatrix}$$
$$u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} = -\frac{1}{\rho_{nf}} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{1}{\rho_{nf}}$$
$$\begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \left( \mu_{nf} \frac{\partial v}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( \mu_{nf} \frac{\partial v}{\partial y} \right) \end{bmatrix}$$
(7)

$$+\frac{(\rho\beta)_{nf}}{\rho_{nf}}g(T - T_{c})$$

$$u\frac{\partial T}{\partial x} + v\frac{\partial T}{\partial y} = \frac{1}{(\rho c_{p})_{nf}}$$

$$\left[\frac{\partial}{\partial x}\left(k_{nf}\frac{\partial T}{\partial x}\right) + \frac{\partial}{\partial y}\left(k_{nf}\frac{\partial T}{\partial y}\right)\right]$$
(\*)

$$\psi(\mathbf{x}, \mathbf{y}) = \int \mathbf{u} \, d\mathbf{y} + \psi_0 \tag{(\Delta)}$$

با استفاده از متغیرهای بی بعد (۶)، معادلات بی بعد بقای جرم (۷)، بقای مومنتم در راستای X (۸) و Y (۹)، و بقای انرژی (۱۰) عبار تند از:

$$\rho_{nf} = (1 - \varphi)\rho_f + \varphi \rho_s \tag{11}$$

$$(\boldsymbol{\mu}_p)_{nf} = (1 - \varphi)(\boldsymbol{\mu}_p)_f + \varphi(\boldsymbol{\mu}_p)_s \tag{11}$$

$$(\rho\beta)_{nf} = (1-\varphi)(\rho\beta)_f + \varphi(\rho\beta)_s \tag{14}$$

$$\alpha_{nf} = \frac{k_{nf}}{(\rho c_P)_{nf}} \tag{10}$$

$$\mu_{eff} = \mu_{Static} + \mu_{Brownian} \tag{19}$$

$$k_{eff} = k_{Static} + k_{Brownian} \tag{1Y}$$

$$\mu_{\text{Static}} = \mu_f \left( 1 - \varphi \right)^{-2.5} \tag{1A}$$

$$k_{Static} = \frac{k_f \left(k_s + 2k_f - 2\varphi(k_f - k_s)\right)}{\left(k_s + 2k_f + 2\varphi(k_f - k_s)\right)}$$
(19)

:[۱۹] که در آن 
$$\mu_{Brownian}$$
 و  $k_{Brownian}$  عبارتند از ا

$$\mu_{Brownian} = 5 \times 10^4 \,\lambda \varphi \rho_f \,\sqrt{\frac{\kappa T}{2\rho_s R_s}} \,\xi(T,\varphi) \tag{(Y \cdot)}$$

$$k_{Brownian} = 5 \times 10^4 \,\lambda \varphi \rho_f c_{p,f} \sqrt{\frac{\kappa T}{2\rho_s R_s}} \,\xi(T,\varphi) \tag{(1)}$$

 $\kappa$  و  $R_s P_s$  بهترتیب چگالی و شعاع نانوذرات بوده و  $R_s$  و  $R_s$  بهترتیب چگالی و شعاع نانوذرات بوده و  $\kappa$  ثابت بولتزمن ( $\chi^{L}$   $\chi^{L}$   $\kappa^{-1.3807}$ ) میباشد. در این مسئله شعاع نانوذره برابر ۱۲ نانومتر فرض شده و عدد پرانتل برابر  $\gamma/r$  می باشد. برای نانوسیال آب-اکسید مس توابع  $\chi$  و  $\zeta$  که به طور تجربی برای محدوده ( $\chi$ ) محدوده ( $\chi$ ) می از در ا

$$\lambda = 0.0137(100\varphi)^{-0.8229} \text{ for } \varphi \le 1\%$$
  
$$\lambda = 0.0011(100\varphi)^{-0.7272} \text{ for } \varphi > 1\%$$
(YY)

$$\begin{split} \xi(T, \phi) = (-6.04 \phi + 0.4705)T \\ + (1722.3 \phi - 134.63) \\ for \ 1\% \leq \phi \leq 4\% \qquad (\Upsilon T) \\ \vdots \\ i to T \\ i$$

$$X = \frac{x}{L}, \quad Y = \frac{y}{L}, \quad V = \frac{v}{U_{0}}$$

$$U = \frac{u}{U_{0}}, \theta = \frac{T - T_{c}}{\Delta T}, P = \frac{p}{\rho_{nf} U_{0}^{2}}$$

$$T_{0} = \frac{T_{h} + T_{c}}{2}, \quad \Delta T = T_{h} - T_{c}$$

$$Gr = \frac{g \beta L^{3} (T_{h} - T_{c})}{g_{f,0}^{2}}, \quad \operatorname{Re} = \frac{U_{0}L}{g_{f,0}},$$

$$\mu^{*} = \frac{\mu_{nf}}{\mu_{f,0}}, \quad k^{*} = \frac{k_{nf}}{k_{f,0}},$$

$$Ri = \frac{Gr}{\operatorname{Re}^{2}}, \Pr = \frac{g_{f,0}}{\alpha_{f,0}}$$

$$(Y)$$

$$U \frac{\partial U}{\partial X} + V \frac{\partial U}{\partial Y} = -\frac{\partial P}{\partial X} + \left(\frac{\rho_{f,0}}{\rho_{nf}}\right) \frac{1}{\operatorname{Re}}$$

$$\left[\frac{\partial}{\partial U} \left(u^{*} \frac{\partial U}{\partial Y}\right) + \frac{\partial}{\partial U} \left(u^{*} \frac{\partial U}{\partial U}\right)\right]$$

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial X} \left( \mu \frac{\partial}{\partial X} \right)^{+} \frac{\partial}{\partial Y} \left( \mu \frac{\partial}{\partial Y} \right) \end{bmatrix} \qquad (A)$$

$$U \frac{\partial V}{\partial X} + V \frac{\partial V}{\partial Y} = -\frac{\partial P}{\partial Y} + \left( \frac{\rho_{f,0}}{\rho_{nf}} \right) \frac{1}{\text{Re}}$$

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial X} \left( \mu^{*} \frac{\partial V}{\partial X} \right) \right) + \frac{\partial}{\partial Y} \left( \mu^{*} \frac{\partial V}{\partial Y} \right) \end{bmatrix}$$

$$+ \frac{(\rho\beta)_{nf}}{\rho_{nf}\beta_{f}} Ri\theta \qquad (9)$$

$$U \frac{\partial \theta}{\partial X} + V \frac{\partial \theta}{\partial Y} = \frac{1}{\mu^{*}k^{*} \Pr \text{Re}} \left( \frac{\alpha_{nf}}{\alpha_{f,0}} \right)$$

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial Y} \left( k^{*} \frac{\partial \theta}{\partial Y} \right) + \frac{\partial}{\partial Y} \left( k^{*} \frac{\partial \theta}{\partial Y} \right) \end{bmatrix} \qquad (1.1)$$

$$U = V = 0, \theta = 0$$
 روی دیواردهای محفظه  $U = V = 0, \theta = 1$  (۱۱) روی منبع گرم مربعی  $U = V = 0, \theta = 1$ 

خـواص نانوسـیال شـامل چگـالی، ظرفیـت گرمـایی، ضریب انبسـاط حجمـی، ضـریب پخـش بـهترتیـب از روابـط (۷) تـا (۱۵) و ویسـکوزیته و ضـریب هـدایت

$$q = -k_{nf} \frac{T_h - T_c}{L} \frac{\partial \theta}{\partial n} \Big|_{wall}$$
(YP)

با قرار دادن رابط های (۲۴) و (۲۶) در رابط های (۲۵) عدد ناسلت به صورت زیر به دست می آید.

$$Nu = -\left(\frac{k_{nf}}{k_{f}}\right)\frac{\partial\theta}{\partial n}\Big|_{wall}$$
(YY)

عـدد ناسـلت متوسـط روی دیـوارههـای منبـع گـرم عبارت است از:

$$Nu_{avg} = \frac{1}{S} \int_{on wall of heat source} Nu \, dS \tag{7A}$$

## ۳- شبیه سازی عددی

معادلات حاکم به کمک روش حجـم محـدود و الگـوریتم سـیمپلر بـهصـورت عـددی حـل شـدند. ابتـدا شـبکهای یکنواخت و مناسب بر میدان حل منطبق می شود و سپس حول هر گره، حجم کنترلی ایجاد مـیشـود و از معـادلات حاکم روی هر حجم کنترل انتگرالگیری شده و معـادلات منفصل شـده و دسـتگاهی از معـادلات جبـری بـهدست می آید. برای جملات پخش از طرح تفاضل مرکزی مرتبـه دوم استفاده می شـود و بـرای جمـلات جابـه جـایی روش پیوندی (هیبرید) بهکار می رود. در این روش بـرای اعـداد پیوندی (هیبرید) بهکار می رود. در این روش بـرای اعـداد پکلت بـزرگتـر از ۲ از طرح تفاضل مرکـزی و در اعـداد پکلت بـزرگتـر از ۲ از طرح جریـان بالادسـت اسـتفاده می شود. جهت دستیابی به همگرایی از ضرایب زیرتخفیف که برای مولفه های سرعت ۵/۰ و برای دما ۲/۰ می باشند<sup>،</sup>

۳–۱– استقلال نتایج از شبکه

بهمنظور یافتن شبکه مناسبی که منجر به استقلال نتایج از شبکه شود، عدد ناسات متوسط برای نانوسیال آب-اکسیدمس برای شبکه با تعداد نقاط مختلف بهدست آمده و در جدول ۲ مقایسه شده اند. باتوجه به مقادیر ناسلت متوسط مشاهده می شود که شبکه با تعداد نقاط ۱۲۱×۱۲۱ مناسب است.

جدول ۲ - عدد ناسلت متوسط روی دیوارههای منبع گرم برای نانو سیال آب⊣کسید مس در ۲/۱ -Ri=¢ و AR= ۰/۴

141×141	171×171	1 • 1 × 1 • 1	۸۱×۸۱	نقاط
٨/•۴٧	۸/۰۴۴	۸/۰۳۶	٧/•٩٢	Nu <sub>avg</sub>

#### ۲-۳- اعتبارسنجی برنامه

به منظ ور اعتبار سنجی نتایج، یک شبیه سازی عددی انجام و نتایج حاصل از آن با نتایج ارائه شده درمرجع [۲۱] برای مقایسه در جدول ۳ ارائه شدهاند. مرجع اخیر به مطالعه جابهجایی توام در یک محفظه می پردازد. با اخذ شرایط یکسان برای هر دو مسئله برای دو عدد ریچاردسون متفاوت مقاذیر عدد ناسلت محاسبه و مقایسه شده است.

جدول ۳- مقایسه اعداد ناسلت متوسط در جابهجایی توام

تیواری و داس [۲۱]	کار حاضر	Ri
١۶/٧٨	١۶/٨۴	•/1
٩/٣٣	٩/٣٧	١

چنانچه مشاهده می شود تفاوت نسبی مقادیر ناسلت بسیار ناچیز میاشند و لذا از صحت نتایج مدل سازی ها اطمینان حاصل می شود.

## ۴- نتایج و بحث

در شکلهای ۲ و ۳ خطوط هم دما و خطوط جریان آب و نانوسیال آب- اکسید مس در Gr= ۱۰<sup>۴</sup> ،  $\phi$ =۰/۰۴ و در اعداد ریچاردسن و نسبتهای منظری مختلف، با اثرات حرکت براونی آورده شده است. با افزایش عدد ریچاردسن در یک نسبت منظری، مرکز گردابههای اولیه بهطرف وسط محفظه کشیده می شود. در حالی که مرکز گردابههای ثانویه به طرف بالای فضای بین محفظه و منبع گرم مرکزی متمایل شده و در عین حال این گردابه های ثانویه بزرگتر نیز می شوند.





این رفتار در تمامی نسبتهای منظری رخ میدهد. در واقع کاهش عدد ریچاردسن نشان دهنده ی افزایش عدد رینولدز یا به عبارتی به معنای سرعت بالاتر درپوش محفظه می باشد، با افزایش سرعت درپوش محفظه، مشخص است که تمایل گردابه ها به طرف راست محفظه بیشتر می شود. ضمنا تراکم خطوط جریان در جهت سرعت درپوش محفظه نیز بههمین دلیل است.

با افزایش نسبت منظری گردابههای ثانویهای که در فضای بالایی منبع گرم شکل میگیرد، بهدلیل کم شدن حجم سیال، ضعیفتر و نازکتر می شود. در یک عدد ریچاردسن ثابت با افزایش نسبت منظری تراکم خطوط جریان در جهت سرعت درپوش، بیشتر می شود. علت این مطلب آن است که با وجود ثابت ماندن عدد رینولدز، بهدلیل ثابت بودن عدد ریچاردسن، فضای کمتر برای جابهجایی سیال با افزایش نسبت منظری وجود دارد، لذا

سیال در آن ناحیه بهصورت متراکمتر قرار میگیرد. در یک نسبت منظری ثابت با کاهش عدد ریچاردسن خطوط دمایی در جهت سرعت درپوش کشیده می شوند. این رفتار در تمامی نسبتهای منظری بروز میکند. این مطلب ناشی از غلبه انتقال حرارت جابهجایی اجباری بر جابهجایی طبیعی میباشد. در یک عدد ریچاردسن ثابت با افزایش نسبت منظری خطوط دمایی متراکمتر میشوند که نشان دهندهی انتقال حرارت بیشتر ناشی از کم شدن فاصله بین منبع گرم و محفظه میباشد. تراکم خطوط دما ثابت در کنار درپوش متحرک و نزدیک منبع حرارتی از ویژگیهای جریان در اعداد ریچاردسن ۰/۰۱ و ۰/۰۱ می باشد. انحنای بیشتر خطوط دمایی در اعداد ریچاردسن كم نشاندهندهى غلبهى بيشتر انتقال حرارت جابهجايي اجباری بر جابهجایی طبیعی میباشد. در شکلهای ۴ تا ۶ تغييرات عدد ناسلت متوسط روى منبع حرارتى گرم برحسب کسر حجمی نانوذرات در اعداد ریچاردسن و نسبتهای منظری مختلف ارائه شده است. در Ri=۱۰۰ عدد ناسلت متوسط با افزایش کسر حجمی همواره افزایش

می یابد ولی در دیگر اعداد ریچاردسن تا رسیدن به عدد ناسلت متوسط افزایش می یابد و پس از آن  $\phi=v/vT$ با افزایش کسر حجمی عدد ناسلت متوسط تقریبا ثابت میماند. در واقع در Ri=۱۰۰ بهدلیل جابهجایی کمتر سیال، انتقال حرارت هدایتی نقش مهمتری دارد و چون با افزایش کسر حجمی ضریب انتقال حرارت هدایتی افزایش مییابد، ناسلت متوسط نیز روندی افزایشی دارد. در تمامی حالتهای بررسی شده هنگامی که حرکت براونی درنظر گرفته شود، عدد ناسلت متوسط بیشتر از زمانی است که اثرات این حرکت مورد نظر قرار نمی گیرد. این افزایش میتواند ناشی از تاثیر حرکت براونی در خوشهای شدن نانو ذرات باشد، زیرا خوشهای شدن نانو ذرات اثر مثبتی، در افزایش انتقال گرما دارد. بهعلاوه درنظرگرفتن حرکت براونی در واقع منظورکردن پدیده-های دیگر در نانوسیالات، همچون شکل گیری میکرو کانوکشن و بهوجود آمدن یک لایه حول ذره [۲۲]، است که در مدلهای قبلی منظور نشده است و باعث افزایش ضريب هدايت حرارتي تقريب زده شده و افزايش عدد ناسلت را بەدنبال دارد.

باتوجه به جدول ۴ عدد ناسلت متوسط، هم با درنظر گرفتن اثرات حرکت براونی و هم بدون درنظر گرفتن اثرات آن، با ریچاردسن در همه نسبت های منظری ارائه شده است. در همه موارد با درنظر گرفتن اثر حرکت براونی عدد ناسلت بزرگتری را بهدست میدهد که باتوجه به توضیحات پاراگراف قبل این مفادیر توجیه پذیر است.

جدول ۴- اعدد ناسلت متوسط در  $\varphi^{-1/2}$  با و بدون اثر  $\varphi^{-1/2}$ 

محرفك براولني					
$AR = \cdot / \beta$	AR=•/۴	$AR = \cdot / \tau$	Ri		
17/78	٩/٧۴	٩/٧٢	•/• ١	بااثرا	
٩/۴۴	٩/٢۶	٩/٢٣	١	ات ح براونی	
۶/۸۲	$\Delta/V$ )	818	۱۰۰	رکت	
۱۱/۸۶	٩/١٣	٩/١٣	•/• ١	بلو حرک	
۸/۷۴	٨/۵٣	٨/۵٣	١	ش بر ن با	
۶/۲۲	$\Delta/\Upsilon$ )	۶/۱۳	١٠٠	ات اونی	





شکل۵- تغییرات عدد ناسلت بر حسب کسر حجمی در Ri=۱ و ۱۰ Ri= برای نسبتهای منظری مختلف







شکل۶- تغییرات عدد ناسلت بر حسب کسر حجمی در Ri= ۱۰۰ برای نسبتهای منظری مختلف

در جدول ۶-الف تا ج مقادیر عدد ناسلت روی وجوه منبع گرم برای مقادیر مختلف نسبت منظری ارائه شده است. اگر نگاه خود را به ستون "ضلع چپ"جدول ۶-ب معطوف نماییم، میتوان افزایش یکنواخت مقادیر عدد ناسلت را با کاهش عدد ریچاردستون مشاهده کرد. روی وجه چپ جابهجایی طبیعی و اجباری همدیگر را تقویت مینمایند و لذا با کاهش عدد ریچاردستون و افزایش جابهجایی اجباری افزایش عدد ناسلت مشاهده میشود. روی وجه راست جابهجایی طبیعی و اجباری در خلاف جهت همدیگر هستند. بههمین دلیل با کاهش ریچاردستون مقادیر بیشترین و کمترین درصد افزایش عدد ناسلت متوسط و عدد ریچاردسن مربوط به آنها، در نسبتهای منظری و ریچاردسنهای مختلف هنگامی که حرکت براونی درنظرگرفته شود، در جدول ۵ آورده شده است. بیشترین افزایش عدد ناسلت متوسط به میزان ۹/۳۱ درصد در P/F = AR و کمترین افزایش آن ۳/۳۲ درصد در درصد در عرافی و کمترین افزایش آن در هندسه مورد بررسی حرکت براونی و درنظرگرفتن آن در هندسه مورد بررسی تا چه اندازه حائز اهمیت میباشد.

ابتدا افزایش و بعد یک کاهش مشاهده میشود. نکته جالب مقایسه این پدیده روی دیواره راست و چپ در نسبتهای منظری کوچکتر و بزرگتر است.

جدول ۵- مقادیر بیشترین و کمترین درصد افزایش عدد

ناسلت متوسط و عدد ریچاردسن مربوط به انها					
AR=•/۶	AR=•/۴	$AR = \cdot / r$			
۹/۳۱	٨/۶٩	۷/۶۵	بيشترين درصد		
			افزايش		
١٠٠	۱	١	Ri		
• / • ۲	•/•٢	•/•٢	arphi		
۵/۰۵	4/24	٣/٣٢	كمترين درصد		
			افزايش		
•/• )	•/• \	• / ١	Re		
•/•۴	•/•۴	•/•۴	arphi		

پدیده روی دیواره چپ دارای رفتاری یکسان برای همه نسبتها میباشد. با این تفاوت که مقادیر عدد ناسلت در نسبتهای بیشتر افزایش قابل ملاحظهای دارد. در مورد ضلع طرف راست با افزایش نسبت منظری و کاهش فضا بین منبع گرم و دیواره سرد جابهجایی اجباری غالب شده و با کاهش عدد ریچاردستون افزایش یکنواخت در عدد ناسلت مشاهده میشود، که نکتهای قابل تامل در این مطالعات است.

در مورد ضلع بالا و پایین تفسیری شبیه ضلع راست و چپ وجود دارد. در ضلع پایین جابهجایی طبیعی معنی ندارد و جابهجایی اجباری تعیین کننده است. بر همین اساس با کاهش ریچاردستون افزایش عدد ناسلت مشاهده میشود. این روند در نسبتهای منظزی دیگر همچنان برقرار است با این تفاوت که در نسبت بالاتر عدد ناسلت بیشتر و در نسبت پایینتر عدد ناسلت کمتر مشاهده می-شود. برای ضلع بالایی جابهجایی طبیعی و اجباری هر دو وجود دارد، گاهی باعث تقویت و گاهی باعث تضعیف یکدیگر میشوند. با تغییر نسبت منظری این پدیده همچنان با شدت و ضعف برقرار است.

به منظور مقایسه عدد ناسلت وجوه سه مقدار حدی را در نظر می گیریم. به عنوان نمونه برای ریچاردستون ۱۰۰ و نسبت منظری ۲/۴، مقادیر این اعداد با هم برابر است. دلیل این برابری حاکمیت جابه جایی طبیعی است. در این وضعیت در واقع رژیم هدایت حرارتی در جابه جایی طبیعی حاکم است و لذا تمام وجوه دارای سهم یکسان هستند. با افزایش ریچاردستون به ۱ سهم جابه جایی طبیعی برابر جابه جایی اجباری می شود و به همین دلیل ضمن افزایش مقدار ناسلت وجه پایینی ولی سهم این وجه نمن افزایش مقدار ناسلت وجه پایینی ولی سهم این وجه عدد ریچادستون به ۲۰/۱ و حاکمیت کامل جابه جایی اجباری، افزایش شدیدی در مقدار سهم وجه پایینی مشاهده می شود. اگرچه سهم ضلع بالایی کاهش می یابـد ولی وجه چپ همانند همیشه پیشتاز می باشد.

جدول ۶-الف - مقادير عدد ناسلت متوسط روى وجوه

منبع گرما برای AR=۰/۲						
ضلع	ضلع	ضلع	ضلع راست	Ri		
پايينى	چپ	بالايي				
۲/۴۳	۲/۵۹	٠/٩٣	١/٨۴	•/•1		
۲/۳۸	۲/۰۰	٠/٨٢	۲/۴۳	•/1		
۲/۰۶	۱/٨۶	١/٩١	٣/٠٢	١		
1/88	۱/۳۵	١/٨١	۲/۳۳	۱٠		
١/٣١	1/11	۱/۳۵	۱/۶۳	1++		

#### جدول ۶-ب- مقادیر عدد ناسلت متوسط روی وجوه منبع

گرما برای AR=۰/۴						
ضلع	ضلع	ضلع	ضلع راست	Ri		
پايينى	چپ	بالايي				
۵/۲۲	۵/۳۲	۱/۵۰	۳/۵۲	•/•1		
٣/۵٩	۴/۱۱	۲/۱۲	۵/۹۱	+/1		
۳/۲ •	٣/٣٨	3/49	۵/۰۶	1		
۲/۵۰	۲/۴۳	۲/۸۱	۳/۷۵	1+		
۲/۲۷	۲/۱۴	۲/۳۲	۲/۶۲	1++		

جدول ۶-ج- مقادیر عدد ناسلت متوسط روی وجوه منبع

گرما برای AR=۰/۶					
ضلع	ضلع	ضلع	ضلع راست	Ri	
پايينى	چپ	بالايي			
۲/Y۵	٩/١٧	7/94	۱۱/۰۳	•/•1	
۶/۰۴	Y/ \ A	۵/۴۶	9/54	•/1	
۴/۷۸	۵/۱۹	۵/۳۲	۸/۷ لو	١	
4/26	۴/۳۱	۴/۴۵	۵/۴۰	۱٠	
۴/۲۱	۴/۱۰	4/19	۴/۴۵	1	

#### ۵- نتیجهگیری

بررسی تاثیر حرکت براونی در جابهجایی توام نانوسیال آب-اکسید مس داخل یک محفظه باوجود یک منبع گرم مربعی مرکزی به صورت عددی در اعداد ریچاردسن و نسبتهای منظری مختلف هدف این تحقیق بوده است. برای بررسی عددی از روش حجم محدود و الگوریتم سیمیلر استفاده شده است. مطالعه عددی برای اعداد ریچاردسن از ۰/۰۱ تا ۱۰۰، نسبتهای منظری از ۰/۲ تا ۰/۶ و عدد گراشف ثابت ۱۰<sup>۴</sup> انجام شده و مدل سازی ها هم با درنظر گرفتن حرکت براونی و هم بدون آن انجام شدهاند. براساس نتایج عددی مشاهده شد، در Ri=۱۰۰ عدد ناسلت متوسط با افزایش کسر حجمی همواره افزایش مییابد ولی در دیگر اعداد ریچاردسن تا رسیدن به عدد ناسلت متوسط افزایش مییابد و پس از آن arphi=با افزایش کسر حجمی عدد ناسلت متوسط تقریبا ثابت مىماند. همچنين عدد ناسلت متوسط، با درنظر گرفتن اثرات حرکت براونی و بدون درنظرگرفتن اثرات آن، با افزایش عدد ریچاردسن در همه نسبتهای منظری کاهش مے یابد.

در تمامی حالتهای بررسی شده هنگامی که تاثیر حرکت براونی درنظر گرفته شود، عدد ناسلت متوسط بیشتر از زمانی است که تاثیر این حرکت مورد نظر قرار نمی گیرد. هنگامی که حرکت براونی منظور شود، بیشترین افزایش عدد ناسلت متوسط به میزان ۹/۳۱ درصد در ۶/۰=AR و

کمترین افزایش آن ۳/۳۲ درصد در AR=۰/۲ روی میدهد.

## ۶- فهرست علائم

- AR نسبت منظری
- $({
  m Jkg}^{ ext{-}1}{
  m K}^{ ext{-}1})$  ظرفیت گرمایی ویژه سیال  $c_p$ 
  - Gr عدد گراشف
  - $({
    m ms}^{-2})$  شتاب جاذبه g
  - $(Wm^{-1}K^{-1})$  هدایت حرارتی k
  - l اندازه ضلع محفظه داخلی (m)
  - $({
    m m})$  اندازه ضلع محفظه خارجی L
    - Nu عدد ناسلت
    - $(\text{kg m}^{-1}\text{s}^{-2})$  فشار P
      - فشار بیبعد P
      - Ri عدد ریچاردسن
        - Re عدد رينولدز
        - Pr عدد پرانتل
      - (K) دما *T*
    - (ms<sup>-1</sup>) مولفه های سرعت *u,v*
    - *U,V* مولفه های بی بعدسرعت
      - سرعت درپوش بالايی  $U_0$
      - (m) مختصات دکارتی *x,y*
    - X, Y مختصات بی بعد دکارتی

## علائم يونانى

- $(m^2 s^{-1})$  ضريب پخش حرارتي (A
- $(K^{-1})$  ضریب انبساط حرارتی B
  - M لزجت (kgm<sup>-2</sup>s<sup>-1</sup>)
  - $(m^2s^{-1})$  لزجت سینماتیکی (N
    - 😡 دمای بی بعد
    - P چگالی (kgm<sup>-3</sup>)
    - کسر حجمی نانوذرات  $\Phi$

مراجع

- Shankar, P.N., Despande, M.D. (2000). "Fluid mechanics in the driven cavity". Annual Review Fluid Mechanics, Vol. 136, pp. 93–136.
- [2] Sharif, M.A.R. (2007). "Laminar mixed convection in shallow inclined driven cavities with hot moving lid on top and cooled from bottom". Applied Thermal Engineering, Vol. 27, pp. 1036–1042.
- [3] Oztop, H.F., Dagtekin, I. (2004). "Mixed convection in two-sided lid-driven differentially heated square cavity". International Journal of Heat and Mass Transfer, Vol. 47, pp. 1761–1769.
- [4] Mansour, M.A., Mohamed, R.A., Abd-Elaziz, M.M., Ahmed, S.E. (2010). "Numerical simulation of mixed convection flows in a square lid-driven cavity partially heated from below using nanofluid". International Communications in Heat and Mass Transfer, Vol. 37, No. 10, pp. 1504–1512.
- [5] Mahmoodi, M. (2011). "Mixed convection inside nanofluid filled rectangular enclosures with moving bottom wall". Thermal Science, Vol. 15, No. 3, pp. 889–903.
- [6] Ghasemi, B., Aminossadati, S.M. (2010). "Mixed convection in a lid-driven triangular enclosure filled with nanofluids". International Communications in Heat and Mass Transfer, Vol. 37, No. 8, pp. 1142– 1148.
- [7] Sheikhzadeh, G.A., Ebrahim Qomi, M., Hajialigol, N., Fattahi, A. (2012). "Numerical study of mixed convection flows in a lid-driven enclosure filled with nanofluid using variable properties". Results in Physics, Vol. 2, pp. 5-13.
- [8] Pishkar, I., Ghasemi, B. (2012). "Cooling enhancement of two fins in a horizontal channel by nanofluid mixed convection". International Journal of Thermal Sciences, Vol. 59, pp. 1-11.
- [9] Chamkhaa, Ali J., Abu-Nada, E. (2012). "Mixed convection flow in single- and double-lid driven square cavities filled with water–Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> nanofluid: Effect of viscosity models". European Journal of Mechanics B/Fluids, Vol. 36, pp 82-86.
- [10] Arefmanesh, A., Mahmoodi, M. (2011). "Effects of uncertainties of viscosity models for Al2O3-water nanofluid on mixed convection numerical simulations". International Journal of Thermal Sciences, Vol. 50, No. 9, pp. 1706–1719.
- [11] Nguyen, C.T., Desgranges, F., Roy, G., Galanis, N., Maré, T., Boucher, S., Angue Mintsa, H. (2007). "Temperature and particle-size dependent viscosity data for water-based nanofluidsz hysteresis phenomenon". International Journal of Heat and Fluid Flow, Vol. 28, pp. 1492–506.
- [12] Abbasian Arani, A.A., Amani, J. (2012). "Experimental study on the effect of TiO2-water nanofluid on heat transfer and pressure drop". Experimental Thermal and Fluid Science, Vol. 42, No. 1, pp. 107-115.
- [13] Abbasian Arani, A.A., Amani, J. (2013). "Experimental investigation of diameter effect on heat transfer performance and pressure drop of TiO2-water nanofluid". Experimental Thermal and Fluid Science, Vol. 44, No. 1, pp. 520-533.
- [14] Hwang, Y., Lee, J.K., Lee, C.H., Jung, Y.M., Cheong, S.I., Lee, C.G., Ku, B.C., Jang, S.P. (2007). "Stability and thermal conductivity characteristics of nanofluids". Thermochimica Acta, Vol. 455, No. 1–2, pp. 70–74.
- [15] Ogut, E.B. (2009). "Natural convection of water-based nanofluids in an inclined enclosure with a heat source". International Journal of Thermal Sciences, Vol. 48, No. 11, pp. 2063–2073.

- [16] Abu-Nada, E., Masoud, Z., Hijazi A. (2008). "Natural convection heat transfer enhancement in horizontal concentric annuli using nanofluids". International Communications in Heat and Mass Transfer, Vol. 35, No. 5, pp. 657–665.
- [17] Arefmanesh, A., Amini, M., Mahmoodi, M., Najafi, M. (2012). "Buoyancy-driven heat transfer analysis in two-square duct annuli filled with a nanofluid". European Journal of Mechanics B/Fluids, Vol. 33, No. 1, pp. 95–104.
- [18] Abu-nada, E., Oztop, H. (2009). "Effect of inclination angle on natural convection in enclosures filled with Cu water nanofluid". International Journal of Heat and Fluid Flow, Vol. 30, No. 4, pp. 669–678.
- [19] Polidori, G., Fohanno, S., Nguyen, C.T. (2007). "A note on heat transfer modeling of Newtonian nanofluids in laminar free convection". International Journal of Thermal Sciences, Vol. 46, No. 8, pp. 739–744.
- [20] Aminossadati, S.M., Ghasemi, B. (2011). "Natural convection of water–CuO nanofluid in a cavity with two pairs of heat source–sink". International Communications in Heat and Mass Transfer, Vol. 38, No. 5, pp. 672–678.
- [21] Tiwari, R.K., Das, M.K. (2007). "Heat transfer augmentation in a two-sided lid-driven differentially heated square cavity utilizing nanofluids". International Journal Heat and Mass Transfer, Vol. 50, No. 9, pp. 2002–2018.
- [22] Seyf, H.R, Nikaaein, B. (2012). "Analysis of Brownian motion and particle size effects on the thermal behavior and cooling performance of microchannel heat sinks". International Journal of Thermal Sciences, Vol. 58, pp. 36-44.