مکانیک سازهها و شارهها/ سال ۱۳۹۷/ دوره ۸/ شماره ۱/ صفحه ۱۱۱–۱۲۶



محله علمى بژومش مكانيك سازه باو شاره با



DOI: 10.22044/jsfm.2018.6263.2494

بررسی تأثیر میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال درون محفظه K شکل با استفاده از روش شبکه بولتزمن

احمدرضا رحمتی'** و محمد نعمتی^۲

^۱ استادیار، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه کاشان، کاشان، ایران ^۲ دانش آموخته کارشناسی ارشد، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه کاشان، کاشان، ایران مقاله مستقل، تاریخ دریافت: ۱۳۹۶/۰۷/۲۷؛ تاریخ بازنگری: ۱۳۹۶/۰۹/۱۲ تاریخ پذیرش: ۱۳۹۶/۰۱/۲۸

چکیدہ

در کار حاضر برای اولین بار، انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال درون محفظه K شکل در حضور میدان مغناطیسی با استفاده از روش شبکه بولتزمن شبیهسازی شده است. دیواره های سمت راست و چپ محفظه در دمای ثابت سرد قرار دارند. دیواره افقی پایینی محفظه در دمای ثابت گرم است. دما روی دیواره افقی بالایی محفظه به صورت خطی تغییر میکند. در شبیهسازی صورت گرفته، تمام کمیات مربوط به میدان جریان و دما با استفاده از توابع توزیع جریان و دما محاسبه شدهاند. تأثیر پارامترهای مختلفی نظیر عدد رینولدز (۲۰۰۰ - ۵۰)، عدد هارتمن (۶۰ – ۰)، نسبت ابعاد محفظه (۱– ۱۰) و کسر حجمی نانوذرات (۱۰/۰۰) بر روی انتقال حرارت جابجایی ترکیبی بررسی شده است. نتایج نشان میدهد، با ثابت ماندن تمامی پارامترها، افزایش نسبت ابعاد محفظه و عدد رینولدز سبب افزایش انتقال حرارت میشود. بعلاوه در یک عدد رینولدز و نسبت ابعاد ثابت، افزایش عدد هارتمن باعث کاهش سرعت جریان درون محفظه و انتقال حرارت میشود. بعلاوه در یک عدد رینولدز و نسبت ابعاد ثابت، افزایش عدد هارتمن باعث کاهش سرعت جریان درون محفظه و انتقال حرارت میشود. بعلاوه در یک عدد رینولدز و نسبت ابعاد ثابت، افزایش عدد هارتمن باعث کاهش سرعت جریان درون محفظه و

كلمات كليدى: روش شبكه بولتزمن؛ جابجايي تركيبي؛ نانوسيال؛ ميدان مغناطيسي؛ محفظه K شكل.

Investigation of Magnetic Field Effect on Nanofluid Mixed Convection inside Lid-Driven K-shaped Enclosure Using Lattice Boltzmann Method

A. R. Rahmati^{1,*}, M. Nemati²

¹Assistant Professor, Departmet of Mechanical Engineering, University of Kashan, Kashan, Iran. ² Graduated Master Student, Departmet of Mechanical Engineering, University of Kashan, Kashan, Iran.

Abstract

In the present work, for the first time, mixed convection heat transfer of nanofluid in a uniform magnetic field inside a lid-driven K-shaped cavity is simulated via lattice Boltzmann method. Both left and right walls are maintained at constant cold temperature. The bottom -horizontal wall is maintained at constant hot temperature. Temperature on the top-horizontal wall is varied linearly. All quantities of both flow and temperature field are calculated by flow and temperature distribution functions. The effects of different parameters such as Reynolds number (50-200), Hartman number (0-60), aspect ratio of the K-shaped cavity (0.4-1), nanoparticle volume fraction (0-0.05) on mixed convective heat transfer are investigated. The obtained result show that for a fixed Hartman number, increase in aspect ratio and Reynolds number causes increase in heat transfer. Also in a fixed Reynolds number and aspect ratio, increasing of Hartman number decreases velocity of flow and heat transfer. In addition, changing solid volume fraction can affect heat transfer directly.

Keywords: Lattice Boltzmann Method; Mixed Convection; Nanofluid; Magnetic Field; K-shaped Enclosure.

آدرس پست الكترونيك: ar_rahmati@kashanu.ac.ir

^{*} نویسنده مسئول؛ تلفن: ٥٣١٥٥٩١٢۴٢٢ ؛ فکس: ٥٣١٥٥٥١١١٢١

۱– مقدمه

در سالهای اخیر روش شبکه بولتزمن در تحلیل جریان سیال به عنوان راه کارآمد جایگزین برای روشهای مرسوم در دینامیک سیالات محاسباتی، رشد چشمگیری داشته است [۲ و ۱]. مزیت این روش در مقایسه با سایر روشهای مرسوم، سهولت در اعمال شرایط مرزی، محاسبات سادهتر و قابلیت موازی شدن است که برای حل مسائلی با هندسه پیچیده دارای کاربرد فراوانی است [۵-۳]. مسأله انتقال حرارت جابجایی اعم از اجباری، طبیعی و ترکیبی در یک محفظه بسته به دلیل کاربردهای فراوان آن در صنعت و مهندسی مانند، خنككارى قطعات الكترونيكي، تهويه ساختمانها، کلکتورهای خورشیدی و رآکتورهای هستهای همواره، مورد توجه محققین بوده است و کاربرد فراوانی دارد [۶]. جریان جابجایی ترکیبی درون محفظه با درپوش متحرک، از دو عامل ناشى مىشود؛ عامل اول، جريان برشى ايجاد شده ناشى از حرکت دیواره(ها) و عامل دوم، نیروی شناوری ایجاد شده ناشی از شرایط مرزی دمایی محفظه است. با توجه به جهت حرکت دیواره(ها)، این دو عامل می توانند منجر به تضعیف یا تقویت یکدیگر شوند [۷]. امروزه با استفاده از محفظههایی با مقاطع مختلف، به کارگیری نانوسیالات به جای سیالات معمولی و اعمال میدان مغناطیسی یکنواخت، میتوان میزان و نحوه انتقال حرارت را کنترل کرد. سیالات مورد استفاده در انتقال حرارت جابجایی، دارای ضریب انتقال حرارت کمی هستند؛ لذا استفاده از روش مناسب جهت افزایش ضریب هدایت حرارتی سیالات میتواند در بهبود انتقال حرارت مؤثر باشد. با مطرح شدن نانوسیالها که اغلب ترکیبی از اکسید نانوذرات فلزی با سیالهای پایهای مثل آب، روغن و اتیلن گلیکول می باشند، دستیابی به این امر میسر شده است [۹ و ۸]. از جمله روشهای دیگر در کنترل انتقال حرارت، میتوان از تأثیر میدان مغناطیسی روی جریان حاصل از جابهجایی نام برد [۱۱ و ۱۰].

قاسمی و امینالساداتی [۱۲]، جابجایی ترکیبی نانوسیال درون محفظه مثلثی شکل با دیواره متحرک در دو جهت مختلف را بررسی کردند. نتایج نشان داد، افزودن نانو ذرات در تمامی مقادیر عدد ریچاردسون و جهت حرکت دیوارهها، منجر به افزایش انتقال حرارت می شود؛ همچنین زمانی که جهت حرکت دیواره همسو با گرانش باشد، بیشترین میزان

انتقال حرارت بوجود مى آيد. نعمتى و همكاران [1۳]، انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال در یک محفظه مربعی با درپوش متحرک را با استفاده از روش شبکه بولتزمن، مورد بررسی قرار دادند. نتایج نشان داد که افزایش کسر حجمی نانوسيال، منجر به افزايش انتقال حرارت مىشود. بعلاوه افزایش عدد رینولدز، سبب کاهش تأثیر افزودن نانو ذرات مى شود. رحمان زاده و همكاران [۱۴]، انتقال حرارت جابجايي ترکیبی نانوسیال درون محفظه مربعی شکل در حضور میدان مغناطیسی را به روش تفاضل محدود، مورد بررسی قرار دادند. نتایج نشان داد، نرخ انتقال حرارت با افزایش عدد رينولدز، افزايش و با افزايش عدد هارتمن، كاهش مىيابد؛ همچنين ميزان بهبود عملكرد انتقال حرارت نانوسيال نسبت به سیال پایه به عدد رینولدز وابسته است. اودین و همکاران [10]، انتقال حرارت جابجایی ترکیبی درون محفظه مثلثی شکل در حضور میدان مغناطیسی را به روش المان محدود مورد ارزیابی قرار دادند. رحمتی و همکاران [۱۶]، انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال درون محفظه مربعی با دو درپوش متحرک را با استفاده از روش شبکه بولتزمن، مورد بررسی قرار دادند. در این شبیهسازی هر دو دیواره عمودی محفظه توزیع دمایی سینوسی داشتند. رابی و همکاران [۱۷]، انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال در محفظه مربعی شکل با درپوش متحرک در حضور میدان مغناطیسی را در حالتی که ضلع پایینی آن در دو حالت نیمدایره و مثلثی گرم قرار داشت، به روش المان محدود بررسی کردند. نتایج نشان داد که افزایش عدد ریچادسون، کسر حجمی نانوسيال و عدد هارتمن به ترتيب باعث افزايش، افزايش و کاهش نرخ انتقال حرارت خواهد شد. بعلاوه زمانی که کف محفظه به صورت نیم دایره باشد، نرخ انتقال حرارت نسبت به حالتی که کف محفظه مثلثی باشد، به دلیل بیشتر بودن سطح تبادل انتقال حرارت، تا ۳۰ درصد بیشتر خواهد بود. چامخا و اسماعیل [۱۸]، تأثیر میدان مغناطیسی روی انتقال حرارت جابجايي تركيبي نانوسيال درون محفظه ذوزنقه شكل با دیواره متحرک را به روش عددی بررسی کردند. نتایج نشان داد که افزایش عدد هارتمن، موجب کاهش و افزایش کسر حجمى نانوسيال باعث افزايش عدد ناسلت متوسط مى شود؛ همچنین جهت حرکت دیواره پارامتر تعیینکنندهای بر میزان انتقال حرارت است. موجمر و همکاران [۱۹]، به بررسی

انتقال حرارت جابجایی ترکیبی درون محفظه L شکل با درپوش متحرک درون یک محیط متخلخل پرداختند.

در مطالعه حاضر اثر میدان مغناطیسی و جهت حرکت دیواره در محفظه K شکل با نسبت ابعاد مختلف حاوی نانوسیال، مورد بررسی قرار می گیرد. این هندسه و مسأله که در مطالعات قبلی به چشم نمیخورد، میتواند شبیهسازی خنککاری یک قطعه الکترونیکی که تحت میدان مغناطیسی ناخواسته ای قرار دارد باشد. در این بررسی برای بهبود انتقال حرارت از نانوسیال استفاده شده است تا بتوان تأثیر حضور میدان مغناطیسی بر کاهش انتقال حرارت را جبران کرده و بیشترین نرخ انتقال حرارت در کمترین حجم تجهیزات میدان مناطیسی ایجاد کرد [۲۰]. به این منظور تأثیر پارامترهایی از قبیل، اعداد رینولدز و هارتمن، کسر حجمی نانوذرات و نسبت ابعاد محفظه بررسی شده است تا بتوان بهترین طراحی ممکن را انجام داد.

۲- شرح و نحوه حل مسأله

در این بخش به بیان مسأله و نحوه حل آن پرداخته شده است. این بخش شامل، بیان مسأله، روش حل، نحوه اعمال شرایط مرزی، استقلال حل از شبکه در نظر گرفته شده و صحت سنجی است.

۲-۱- بیان مسأله

مطابق شکل ۱ هندسه مسأله شامل، محفظهای K شکل حاوی نانوسیال با طول و عرض مساوی (L=H) با نسبت ابعاد مختلف است. دیوارههای سمت چپ و راست محفظه در دمای ثابت سرد و دیواره افقی پایینی در دمای ثابت گرم قرار هری ثابت سرد و دیواره افقی پایینی در دمای ثابت گرم قرار همچنین یک میدان مغناطیسی یکنواخت افقی از چپ به راست اعمال میشود. بعلاوه دیواره عمودی سمت چپ محفظه در دو جهت مختلف با سرعت ثابت حرکت می کند. خواص ترمو فیزیکی سیال پایه و نانو ذرات استفاده شده در خواص ترمو فیزیکی سیال پایه و نانو ذرات استفاده شده در مغناطیسی روی انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال با جدول ۱ بیان شده است. هدف بررسی تأثیر میدان مغناطیسی روی انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال با جریان بوجود آمده است. در این بررسی عدد گراشف ثابت و برابر ^۱۰۰ در نظر گرفته شده و تأثیر پارامترهایی چون عدد

حجمی نانو ذرات (۰/۰۵) و نسبت ابعاد محفظه (۰/۴، ۶/۰ و ۱) بررسی شده است. لازم به ذکر است که نسبت ابعاد محفظه بصورت AR= $rac{\mathrm{D}}{\mathrm{H}}$ تعریف می شود که D دهانه باز شدگی محفظه است.



شکل ۱- هندسه مسأله مورد بررسی: دیواره عمودی سمت چپ حالت الف) به سمت پایین و حالت و ب) به سمت بالا حرکت میکند.

		,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,,
مس	آب	خواص ترموفيزيكى
-	۶/۲	Pr
۳۸۳	4189	C _p (J/kgK)
4	•/۶١٣	k(W/mK)
۱/۶۷× ^{۵-} ۱۰	۲/۱× ^{۴-} ۱۰	β (K ⁻¹)
٨٩۵۴	99V/1	ρ (kg/m ³)
۱	• /٢	d(nm)

جدول ۱- خواص ترموفیزیکی سیال پایه و نانوذرات [۲۱]

فرضیاتی که در این شبیهسازی لحاظ شدهاند، به شرح زیر است:

۱- جریان دو بعدی است ۲- رژیم جریان آرام است ۳- سیال
 نیوتنی است ۴- انتقال حرارت تشعشعی و اتلاف لزجی ناچیز
 است ۵- از تقریب بوزینسک استفاده شده است.

۲-۲- روش حل و معادلات

شبیهسازی عددی مسأله توصیف شده با استفاده از روش شبکه بولتزمن صورت می گیرد و در ادامه به جزئیات این روش اشاره شده است.

۱-۲-۲ روش شبکه بولتزمن

در کار حاضر از دو تابع توزیع برای میدان جریان و دما استفاده شده است که معادلات پیوستگی، مومنتوم و انرژی را در مقیاس ماکروسکوپیک ارضا میکنند و برای هر دو میدان آرایش شبکه D2Q9 به کار گرفته شده است. جزئیات و شکل این آرایش شبکه و مزیتهای آن در مراجع مختلف ذکر شده است [۲۳ و ۲۲].

معادله شبکه بولتزمن با استفاده از تقریب بی-جی-کی^۱ [۲۴] با وجود نیروی خارجی برای میدان جریان و دما بترتیب به صورت روابط (۱) و (۲) نوشته می شود [۲۳].

 $f_{i}(\mathbf{x}+\mathbf{c}_{i}\Delta t,t+\Delta t)=f_{i}(\mathbf{x},t)-\frac{\Delta t}{\tau}[(f_{i}(\mathbf{x},t)-f_{i}^{eq}(\mathbf{x},t)]+\Delta t\mathbf{c}_{i}\mathbf{F}_{i} \qquad (1)$

 $g_{i}(\mathbf{x}+\mathbf{c}_{i}\Delta t,t+\Delta t)=g_{i}(\mathbf{x},t)-\frac{\Delta t}{\tau}(g_{i}(\mathbf{x},t)-g_{i}^{\mathrm{eq}}(\mathbf{x},t)) \tag{7}$

که Δt گام زمانی شبکه، c_i سرعت گسسته شبکه در جهت i F نیروی خارجی، τ_v و τ_v بترتیب بیانگر زمان آسایش برای میدان جریان و دما است [۲۳]. f و g به ترتیب، نشاندهنده توابع توزیع مربوط به میدان جریان و دما است. تابع توزیع تعادلی در مدل D2Q9 برای میدان جریان و دما به ترتیب به صورت روابط (۳) و (f) بیان می شوند.

$$f_{i}^{eq} = \omega_{i} \left[1 + \frac{(\mathbf{c}_{i}, \mathbf{u})}{c_{s}^{2}} - \frac{1}{2c_{s}^{2}} (\mathbf{u}, \mathbf{u}) + \frac{1}{2} \frac{(\mathbf{c}_{i}, \mathbf{u})^{2}}{c_{s}^{4}}\right]$$
(7)

$$\mathbf{g}_{i}^{eq} = \omega_{i} T \left[1 + \frac{(\mathbf{c}_{i}, \mathbf{u})}{c_{s}^{2}} \right]$$
(*)

که ω_i ضریب وزنی و c_s سرعت صوت شبکه است که برابر با ω_i م

$$\omega_0 = \frac{4}{9}, \ \omega_i = \frac{4}{9} \quad i=1,2,3,4$$

$$\omega_i = \frac{1}{36} \quad i=5,6,7,8 \tag{(2)}$$

$$\begin{split} \mathbf{c}_{0} = & \mathbf{0} \\ \mathbf{c}_{i} = & \mathbf{c}[\cos(\frac{(i-1)\pi}{2}), \sin(\frac{(i-1)\pi}{2})] \quad i = 1, 2, 3, 4 \\ & \mathbf{c}_{i} = \sqrt{2}[(\cos(\frac{(i-5)\pi}{2} + \frac{\pi}{4}), \sin(\frac{(i-5)\pi}{2} + \frac{\pi}{4})] \quad i = 5, 6, 7, 8 \quad (\mathsf{Y}) \\ & \text{sassing a constraint of a state of a state$$



شکل ۲- بردارهای سرعت گسسته شده برای مدل D2Q9

 $\mathbf{F}_{x} = 3\omega_{i}\rho_{f}\chi(vsin\zeta cos\zeta - usin^{2}\zeta)$

 $\mathbf{F}_{v} = 3\omega_{i}\rho_{f}\chi(usin\zeta\cos\zeta - v\cos^{2}\zeta) + 3\omega_{i}g(\rho\beta)_{nf}\theta$

$$\chi = Ha^{2}\left(\frac{\mu_{nf}}{H^{2}}\right) \tag{(\lambda)}$$

که Ha عدد هارتمن، θ دمای بی بعد سیستم و ξ زاویه اعمال میدان مغناطیسی است.

$$\tau_v = \frac{v}{c_s^2 \Delta t} + 0.5 , \ \tau_c = \frac{\alpha}{c_s^2 \Delta t} + 0.5$$

$$X = \frac{x}{L}, Y = \frac{y}{H}, U = \frac{u}{V_{p}}, V = \frac{v}{V_{p}},$$

$$\theta = \frac{T \cdot T_{c}}{T_{h} \cdot T_{c}}, Ha = B_{o}L \sqrt{\frac{\sigma_{nf}}{\rho_{nf} \upsilon_{nf}}},$$

$$Gr = \sqrt{\frac{\beta_{f}g(T_{h} \cdot T_{c})H^{3}}{\upsilon_{f}^{2}}}, Re = \frac{V_{p}H}{\upsilon_{f}}, Pr = \frac{\upsilon_{f}}{\alpha_{f}}$$
(1.)

همچنین عدد ناسلت متوسط که یکی از مهمترین اعداد بیبعد در تعیین میزان انتقال حرارت است، به صورت رابطه زیر روی دیواره گرم تعریف میشود.

$$Nu_{av} = \frac{1}{L} \int_{0}^{1} -\frac{k_{nf}}{k_{f}} (\frac{\partial \theta}{\partial Y})_{Y=0} dX$$
 (11)

به منظور اطمینان از صحت عملکرد برنامه کامپیوتری حاضر در محدوده تراکم ناپذیری، مشخصه سرعت جریان برای انتقال حرارت جابجایی طبیعی ($V_{natural} = \sqrt{\beta g(T_h - T_c)H}$) و انتقال حرارت جابجایی اجباری ($\frac{\text{Re }v}{\text{H}} = \frac{\text{Ne }v}{3}$)، باید بسیار کوچکتر از سرعت صوت در سیال باشد. در کار حاضر، سرعت مشخصه برابر ۰/۱ سرعت صوت در نظر گرفته شده است.

۲-۲-۲- مدل و روابط به کار رفته برای نانوسیال

در مطالعه حاضر نانوسیال را به عنوان یک محیط پیوسته با تعادل گرمایی بین سیال پایه و ذرات جامد در نظر می گیریم. خواص نانوسیال از قبیل چگالی، ظرفیت حرارتی و ضریب انبساط حرارتی را میتوان طبق روابط زیر محاسبه کرد [۱۱].

$$(\gamma_{1}) = (1 - \phi)\rho_{f} + \phi\rho_{s}$$

$$(\gamma_{1}) = (1 - \phi)(\rho C_{1}) + \phi(\rho C_{1})$$

$$(\gamma_{1}) = (1 - \phi)(\rho C_{1}) + \phi(\rho C_{1})$$

$$(\gamma_{1}) = (1 - \phi)(\rho C_{1}) + \phi(\rho C_{1})$$

$$(pc_p)_{nf} - (1-\phi)(pc_p)_f + \phi(pc_p)_s \qquad (17)$$

$$(ng) = (1-\phi)(ng) + \phi(ng) \qquad (18)$$

$$(\gamma\beta)_{nf} = (1-\varphi)(\rho\beta)_{f} + \varphi(\rho\beta)_{s}$$
(14)

$$\alpha_{\rm nf} = \frac{\kappa_{\rm nf}}{(\rho C_{\rm P})_{\rm nf}} \tag{10}$$

 ρ که ϕ کسر حجمی نانو ذرات، β ضریب انبساط حرارتی، ρ چگالی و c_p ظرفیت گرمایی ویژه است و زیر نویسهای f، s، f و fn به ترتیب مربوط به سیال خالص، نانو ذرات و نانو سیال میباشد. لزجت دینامیکی نانوسیال طبق رابطه برینکمن [13] محاسبه می شود.

$$\mu_{\rm nf} = \frac{\mu_{\rm f}}{\left(1 - \varphi\right)^2} \tag{19}$$

همچنین برای محاسبه ضریب هدایت حرارتی نانوسیال برای دو جزء مستقل از ذرات کروی سوسپانسیون از رابطه پاتل [۲۶] به صورت روابط (۱۷) تا (۱۹) استفاده می شود.

$$\frac{k_{nf}}{k_{f}} = 1 + \frac{k_{s}}{k_{f}} \left(1 + c \operatorname{Pe}\right) \left(\frac{d_{f}}{d_{s}} \frac{\phi}{1 - \phi}\right)$$
(1Y)

$$Pe = \frac{u_s}{d_s \alpha_s}$$
(1A)

$$u_{s} = \frac{2k_{B}T}{\pi\mu_{f}d_{s}^{2}}$$
(19)

که در روابط فوق c یک ضریب تجربی بوده و برای نانوسیال آب-مس، c=36000 پیشنهاد شده است [7Y]. h بیانگر قطر ذرات و u_s ثابت بولتزمن درات و u_s ثابت بولتزمن است.

۳-۲-۲- شرایط مرزی

جهت مدل نمودن شرایط مرزی از روش کمانه کردن استفاده می شود. این شرط مرزی را می توان در مورد تابع توزیع مربوط به میدان جریان به کار برد؛ ولی در مورد تابع توزیع مربوط به دما شرایط متفاوت خواهد بود. روش شبکه بولتزمن شامل دو مرحله انتشار و برخورد می باشد که اعمال شرایط مرزی بعد از مرحله انتشار صورت می پذیرد. در شکل ۳ دیواره افقی پایینی محفظه بعد از مرحله انتشار نشان داده شده است. با مشخص بودن f_4 ، f_7 و g_1 و با توجه به ساکن بودن مرزهای جامد برای تابع توزیع مربوط به میدان جریان رابطه (۲۰) برقرار است [۲۳]:

$$f_2 = f_4$$

$$f_5 = f_7$$

$$f_6 = f_8$$
($\Upsilon \cdot$)



در مورد تابع توزیع مربوط به میدان دما، نحوه اعمال شرایط مرزی دما ثابت روی دیواره گرم پایینی به صورت رابطه (۲۱) است [۲۳]:

$$g_{2} = (\omega_{2} + \omega_{4}) I_{h} - g_{4}$$

$$g_{6} = (\omega_{6} + \omega_{8}) T_{h} - g_{8}$$

$$g_{5} = (\omega_{5} + \omega_{7}) T_{h} - g_{7}$$
(Y1)

۲-۳- استقلال حل از شبکه حل

به منظور اطمینان از مستقل بودن نتایج از شبکه انتخابی، عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم محفظه با استفاده از

شبکههایی با ابعاد مختلف در حضور تمامی پارامترهای تأثیرگذار بررسی میشود. به این منظور، کسر حجمی نانوذرات برابر ۲۰،۵، عدد هارتمن برابر ۳۰، عدد رینولدز میشود. با توجه به جدول ۲ مشاهده میشود، اختلاف ناچیزی بین شبکه ۱۲۰×۲۱۰ و ۱۴۰×۱۴۰ وجود دارد و از همین رو شبکه ۱۲۰×۱۲۰ انتخاب مناسبی است؛ همچنین لازم به ذکر است که معیار همگرایی برای مطالعه حاضر، بصورت رابطه (۲۲) در نظر گرفته شده است.

$$\max \frac{\left| \Gamma^{n+1} - \Gamma^{n} \right|}{\left| \Gamma^{n} \right|} \le 10^{-7} \tag{(\Upsilon\Upsilon)}$$

در آن n نشاندهنده تعداد تکرار و ۲ متغیر عمومی (U,V,0) است.

جدول ۲- عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم به ازای ابعاد مختلف شبکه

Nu _{av}	ابعاد شبکه
17/18	٨٠×٨٠
17/01	\ • • × \ • •
١٢/٨۴	17·×17•
۱۳/۰ ۱	14.×14.

۴–۲– صحت سنجی

یکی از الزامات شبیه سازی های عددی، تأیید صحت و اعتبار آن است. این کار با حل مسأله ای از تحقیقات معتبر گذشته و تطابق آن با نتایج بدست آمده صورت می گیرد. حال با توجه به مفاهیمی چون نانوسیال و میدان مغناطیسی از سه مرجع معتبر برای تأیید عملکرد برنامه استفاده شده است. به منظور مشاهده نحوه عملکرد برنامه کامپیوتری حاضر در مواجهه با مشاهده نحوه عملکرد برنامه کامپیوتری حاضر در مواجهه با جریان نانوسیال، در شکل ۴ مقایسه ای بین کار حاضر و کار قاسمی و امین الساداتی [17] که به روش حجم محدود با استفاده از الگوریتم سیمپل انجام گرفته است، انتقال حرارت جابجایی ترکیبی درون محفظه ای مثلثی شکل با دیواره عمودی متحرک، صورت گرفته است. در جدول ۳ و ۴ کار حاضر با کار تیواری و داس [۲1] که به روش حجم محدود

با استفاده از الگوریتم سیمپلر صورت گرفته برای محفظهای مربعی مقایسه شده است که دیوارههای افقی آن ثابت و دیوارههای عمودی آن در جهات مختلف حرکت میکنند.

جدول ۳- مقایسه عدد ناسلت متوسط بین کار حاضر و

تیواری و داس [۲۱] در φ=0.0			
	$T_{\rm c}$ $T_{\rm h}$		
Ri (Re)	تیواری و داس [۲۱]	کار حاضر	درصد اختلاف
0.1 (316.23)	۱۱/۵۴	11/94	٣/۴۶
1 (100)	۶/۶۵	۶/۲۹	۲/۱۱
10 (31.623)	۴/۲۵	4/29	٠/٩۴

جدول ۴- مقایسه عدد ناسلت متوسط بین کار حاضر و

تیواری و داس [۲۱] در φ=0.0			
	$T_{\rm c}$ $T_{\rm h}$		
Ri (Re)	تیواری و داس [۲۱]	کار حاضر	درصد اختلاف
0.1 (316.23)	۳۰/۶۷	W1/87	٣/١٣
1 (100)	۱۷/۹۶	۱۸/۳۵	۲/۱۸
10 (31.623)	۱۰/۱۹	۱۰/۳۱	١/١٨

مورد دیگری که برای صحت سنجی کار حاضر در نظر گرفته شده است، تحقیقی است که توسط ساتیامورتی و چامخا [۲۸] به روش المان محدود درون محفظه مربعی شکل انجام شده است. دما در دیواره سمت چپ محفظه به صورت خطی تغییر میکند در حالی که دیوارههای افقی پایینی و بالایی به ترتیب گرم و آدیاباتیک و دیواره سمت راست سرد است. و میدانی مغناطیسی بر محفظه اعمال میشود. در جدول ۵ و شکل ۵، مقایسه نحوه عملکرد این شبیه سازی به وسیله کد حاضر و مرجع در عدد رایلی ^{۱۰}

با توجه به نتایج صحت سنجیهای صورت گرفته، مشاهده می شود که اطلاعات به دست آمده از برنامه کار حاضر، تطابق مناسب و قابل قبولی با کارهای انجام شده قبلی دارد.



شکل ۴ – مقایسه عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم در حالتی که دیواره عمودی به سمت بالا حرکت میکند بین کار حاضر و قاسمی و امینالساداتی [۱۲]



شکل ۵- مقایسه خطوط جریان و همدما بین الف) کار حاضر و ب) ساتیامورتی و چامخا [۲۸] در Ha=50

گرہ	. روی دیواره	لت متوسط	عدد ناس	مقايسه	ل ۵-	جدو
	عامخا [۲۸]	امور تے و ج	ر و ساتي	کار حاض	بين	

درصد اختلاف	کار حاضر	ساتیامور تی و چامخا[۲۸]	عدد هارتمن –
٠/٩٨	17/11	17/78	•
۲/•۴	17/49	۱۲/۷۵	۵۰
۳/۱۱	١٢/٧٧	١٣/١٨	۱۰۰

۳- نتايج

با توجه به اعتبارسنجی برنامه کامپیوتری و اطمینان از دقت نتایج بدست آمده، در این بخش نتایج حاصل از شبیهسازی-های صورت گرفته ارائه و بیان میشود. هدف بررسی تأثیر پارامترهای مؤثر از قبیل عدد رینولدز، عدد هارتمن و نسبت ابعاد محفظه روى ماهيت و عملكرد انتقال حرارت جابجايي ترکیبی و همچنین تأثیر وجود نانو ذرات روی انتقال حرارت است. در شکل ۶ خطوط جریان و همدما به ازای مقادیر مختلف عدد هارتمن و عدد رینولدز برای حالت (الف) در AR=1 نشان داده شده است. بطور کلی به ازای تمامی مقادیر عدد رینولدز و عدد هارتمن، گردابهای واحد و پادساعتگرد درون محفظه تشکیل می شود. دلیل این امر این است که سیال در مجاورت دیواره گرم سبک شده و بالا رفته و طی ديواره سرد سنگين شده و به سمت پايين حركت ميكند كه جهت حركت ديواره سرد اين امر را تقويت مىكند و اين چرخش را بوجود میآورد. در Re=200 و Ha=0 علاوه بر گردابه اصلی دو گردابه با قدرت خیلی کمتر، در نزدیکی دیوارههای مایل و دور از تأثیرات برشی ناشی از حرکت دیواره تشکیل میشود و این دو گردابه با اعمال میدان مغناطیسی و افزایش عدد هارتمن از بین میرود. همانطور که نشان داده شده است، به ازای تمامی مقادیر عدد هارتمن، افزایش عدد رينولدز سبب افزايش قدرت گردابهها مي شود؛ زيرا در اين حالت تأثیر نیروی برشی وارد به سیال ناشی از حرکت دیواره بیشتر شده، نقش جابجایی اجباری در مقایسه با شناوری بیشتر میشود؛ همچنین دیده میشود، مرکز تمامی گردابهها با توجه به حرکت دیواره، سمت پایین و چپ محفظه است. اعمال میدان مغناطیسی به دلیل ایجاد نیروی مخالف در برابر



شکل ۶- تأثیر عدد هارتمن و عدد رینولدز بر خطوط جریان (ردیف بالا) و همدما (ردیف پایین) در حالت (الف) برای φ=0.05 (---) هو (---) AR=1



φ=0.05 (−·−) و φ=0 (−) ،AR=1



شکل ۸- تأثیر عدد هارتمن و نسبت ابعاد محفظه بر خطوط جریان (ردیف بالا) و همدما (ردیف پایین) در حالت (الف) برای Re=100، (-) هو (---) هرای 9=0

جریان، سبب کاهش سرعت داخل محفظه شده و افزایش عدد هارتمن به ازای همه مقادیر عدد رینولدز منجر به کاهش قدرت گردابهها میشود. مشاهده میشود، افزایش عدد هارتمن سبب میشود، گردابهها به سمت دیواره مایل کشیده شوند. افزایش قدرت میدان مغناطیسی از انحنای خطوط همدما کم میکند و این امر نشان از تضعیف جابجایی دارد که این تأثیر در عدد رینولدز ۲۰۰ به دلیل قدرت زیاد

شکل ۹- تأثیر عدد هارتمن و نسبت ابعاد محفظه بر خطوط جریان (ردیف بالا) و همدما (ردیف پایین) در حالت (ب) برای Re=100 (---) φ=0 و (---)

جابجایی، کمتر دیده می شود. تأثیر عدد رینولدز و عدد هارتمن بر خطوط جریان و همدما در حالت (ب) برای AR=1 در شکل ۷ نشان داده شده است. همانطور که مشخص است، در تمامی مقادیر عدد رینولدز و هارتمن به جز عدد رینولدز ۵۰ و عدد هارتمن صفر، گردابه ای واحد و ساعتگرد درون محفظه شکل می گیرد که قدرت این گردابه ها با افزایش عدد رینولدز، افزایش و با افزایش عدد هارتمن کاهش می یابد. در افزایش عدد هارتمن، سبب کاهش و افزایش کسر حجمی نانو ذرات، منجر به افزایش عدد ناسلت می شود. همانطور که دیده می شود، تأثیر افزایش عدد هارتمن در کاهش عدد ناسلت متوسط در حالت (ب)، کمتر از حالت (الف) است؛ زیرا در این حالت نیروی برشی و شناوری خلاف (الف) است؛ زیرا در این حالت نیروی برشی و شناوری خلاف نالف) است؛ زیرا در این حالت نیروی برشی و مناوری خلاف موانه در کسر حجمی ۲۰/۰۵ افزایش عدد هارتمن از ۰ به نمونه در کسر حجمی ۲۰/۰۵ افزایش عدد هارتمن از ۰ به مواسط به ترتیب برای حرکت دیواره به سمت پایین و بالا می شود.





به ازای AR=1 و Re=100 برای حالت (ب)

غیاب میدان مغناطیسی، مرکز گردابهها در هر سه مقدار عدد رینولدز، به سمت چپ و بالای محفظه در جهت حرکت دیواره عمودی است. قدرت گردابهها در این حالت در مقایسه با حالتی کمتر است که دیواره به سمت پایین حرکت می کند. دلیل این امر آن است که در این حالت جابجایی اجباری منجر به تضعیف عملکرد شناوری می شود. شکل ۸ خطوط جریان و همدما برای نسبت ابعاد ۰/۴ و ۰/۶ برای دو مقدار عدد هارتمن ۰ و ۶۰ در عدد رینولدز ۱۰۰ برای حالت (الف) را نشان میدهد. در این حالت هم به ازای تمامی مقادیر عدد رینولدز و هارتمن، گردابهای واحد و پادساعتگرد درون محفظه تشکیل می شود. با توجه به شکلهای ۶ و ۸ مشاهده مى شود، با افزايش نسبت ابعاد، بيشينه مقدار تابع جريان كاهش مى يابد؛ زيرا به دليل كاهش فضاى داخل محفظه، امکان ایجاد جریان با قدرت بالا از نانوسیال گرفته می شود؛ همچنین با افزایش عدد هارتمن، از قدرت گردابهها کاسته می شود و خطوط همدما به موازات دیواره های سرد قرار می-گیرند که نشان از کاهش قدرت جابجایی دارد. تأثیر نسبت ابعاد و عدد هارتمن روی خطوط جریان و همدما برای حالت (ب)، در شکل ۹ نشان داده شده است. در این حالت نیز مشاهده می شود که افزایش عدد هارتمن، سبب منظم تر شدن خطوط همدما به موازات دیوارههای سرد شده که نشان از غالب شدن پدیده هدایت حرارتی و کاهش قدرت جابجایی است. بعلاوه افزایش عدد هارتمن، سبب کشیده شدن خطوط جریان به سمت دیوارههای مایل شده و از قدرت گردابهها کم مي نمايد.

به منظور نشان دادن میزان انتقال حرارت، عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم در شکلهای ۱۰ تا ۱۵ ارائه شده است. شکلهای ۱۰ و ۱۱، تغییرات عدد ناسلت متوسط به ازای مقادیر مختلف عدد هارتمن و کسر حجمی نانو ذرات در AR=1 و عدد رینولدز ۱۰۰ برای دو جهت حرکت دیواره سمت چپ محفظه، به نمایش درآمده است. در هر دو جهت حرکت دیواره، افزایش عدد هارتمن سبب کاهش و افزایش کسر حجمی نانوذرات منجر به افزایش عدد ناسلت میشود. دیده میشود، تأثیر افزایش عدد هارتمن در (الف) است.

با ثابت ماندن عدد هارتمن (Ha=30)، تأثیر عدد رینولدز برای دو جهت حرکت دیواره و AR=1 به ازای تغییرات کسر حجمی نانوسیال در عدد ناسلت متوسط در شکلهای ۱۲ و ۱۳ نشان داده شده است. ملاحظه میشود، افزایش عدد رینولدز در هر دو جهت حرکت دیواره، سبب افزایش پیوسته عدد ناسلت میشود؛ زیرا افزایش عدد رینولدز، منجر به افزایش سرعت حرکت دیواره و افزایش نیروی برشی وارد بر سیال شده و اثرات جابجایی را افزایش میدهد. در شکلهای ۱۴ و ۱۵ نیز، تأثیر نسبت ابعاد محفظه بر عدد ناسلت متوسط نشان داده شده است. افزایش نسبت ابعاد به دلیل

دیواره گرم، سبب افزایش عدد ناسلت متوسط در هر دو حالت حرکت دیواره میشود.

به منظور در کی بهتر از رفتار جریان نانوسیال درون محفظه، سرعت عمودی در بخش میانی محفظه برای مقادیر مختلف عدد هارتمن و رینولدز در نسبت ابعاد ۱ و کسر حجمی ۰/۰۵ در شکل ۱۶ و ۱۷ برای دو جهت مختلف حرکت دیواره نشان داده شده است. همانطور که مشاهده میشود، با افزایش عدد هارتمن سرعت داخل محفظه کاهش مییابد؛ همچنین دیده میشود، در یک عدد هارتمن ثابت، در هر دو جهت حرکت دیواره، افزایش عدد رینولدز منجر به افزایش مقدار سرعت میشود که نشان از افزایش اثرات جابجایی و انتقال حرارت بیشتر دارد.



به ازای Re=100 و Ha=30 برای حالت (ب)





شکل ۱۴- تغییرات عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم به ازای Re=100 و Ha=30 برای حالت (الف)



در AR=1 و φ=0.05 برای حالت (الف)



کل ۱۷– سرعت عمودی در بخس میانی محفظه به آزای مفادیر مختلف عدد هار نمن و عدد ریبوند; در AR=1 و q=0.05 برای حالت (ب)

۴- جمعبندی

در کار حاضر انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال درون محفظه K شکل در حضور میدان مغناطیسی با روش شبکهی بولتزمن شبیهسازی شد. در این مطالعه عددی، تأثیر پارامترهای مختلفی از جمله، عدد رینولدز، کسر حجمی نانوسیال، عدد هارتمن و نسبت ابعاد محفظه بررسی شد. خلاصه نتایج بدست آمده را میتوان در چند مورد زیر ارائه نمود:

- با توجه به شبیهسازی صورت گرفته و اعتبارسنجی، نتایج نشان میدهد که روش شبکه بولتزمن، یک روش مناسب برای حل مسائل با هندسه و شرایط مرزی مختلف است.
- در کار حاضر برای اولین بار انتقال حرارت جابجایی ترکیبی نانوسیال تحت اثر میدان مغناطیسی

درون محفظه K شکل با تغییر نسبت ابعاد بررسی شد.

- نسبت ابعاد محفظه و جهت حرکت دیواره پارامترهای مهمی در تعیین مشخصات جریان و میزان انتقال حرارت هستند.
- با ثابت بودن تمام پارامترهای تأثیر گذار، افزایش عدد رینولدز به جهت تقویت اثرات جابجایی و افزایش نسبت ابعاد محفظه به دلیل بیشتر شدن سطح تبادل حرارت، منجر به افزایش انتقال حرارت می-شود.
- در عدد رینولدز، کسر حجمی نانو سیال و نسبت ابعاد محفظه ثابت، افزایش قدرت میدان مغناطیسی به دلیل کاهش سرعت جریان درون محفظه، باعث کاهش عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم می شود که این امر بیانگر ضعیف تر

Pr

Re

Т

u

х

علايم يوناني

Δt

α

β

 $\tau_{\rm c}$

 $\tau_{\rm v}$

υ

عدد پرانتل

عدد رينولدز

بردار سرعت

بردار موقعيت

گام زمانی

ضريب پخش حرارتي

ضريب انبساط حرارتي

زمان آسایش میدان دما

لزجت سينماتيكى

چگالی

زمان آسایش میدان جریان

دما

شدن عملکرد حرارتی جابجایی با افزایش عدد هارتمن است.

- با ثابت بودن تمامى پارامترها، افزودن نانو ذرات باعث افزایش عدد ناسلت متوسط روی دیواره گرم می-شود.
- تأثير افزودن نانوذرات به سيال پايه در انتقال حرارت وابسته به عدد رینولدز و عدد هارتمن است. در عدد رينولدز ۲۰۰ و AR=1 ، افزايش عدد هارتمن تأثير افزودن نانو ذرات را كمتر ميكند.
- به ازای ثابت ماندن تمامی پارامترهای مؤثر، عدد ناسلت متوسط زمانی که دیواره عمودی سمت چپ محفظه به سمت پایین حرکت میکند (حالت الف)، نسبت به حالتی که به سمت بالا حرکت می کند (حالت ب)، بیشتر است.

چگالی	ρ		N1
کسر حجمی نانوذرات	φ		۵- فهرست علايم
انحت درنام ک	μ	نسبت ابعاد	AR
	بد	اندازه میدان مغناطیسی	B _o
زاویه اعمال میدان مغناطیسی	ري د	سرعت گسسته شبکه	\mathbf{c}_{i}
دمای بیبعد	θ	سرعت صوت	C _s
ضريب وزنى	ω	گرمای ویژه در فشار ثابت	C _n
	بالانويس	دهانه باز شدگی محفظه	D
تعادلى	eq	۔ قطر ذرات	d
	زيرنويسها	نيروي خارجي	F
متوسط	av	تابع توزيع ميدان جريان	f
سرد	c	تابع توزيع ميدان دما	g
سيال	f	عدد گراشف	Gr
گرم	h	عرض محفظه	Н
شماره لینک مدل شبکه	i	عدد هار تمن	На
نانوسيال	nf	ض ب هدایت حرار تی	k
جامد	S	ريد بردي طول محفظه	L
		عدد ناسلت	Nu

عدد پکله

8- مراجع

[1] Kefayati GR (2013) Lattice Boltzmann simulation of natural convection in nanofluid-filled 2D long Pe

- [13] Nemati H, Farhadi M, Sedighi K, Fattahi E, Darzi A (2010) Lattice Boltzmann simulation of nanofluid in lid-driven cavity. Int Commun Heat Mass Tran 37: 1528-1534.
- [14] Rahmannezhad J, Ramezani A, Kalteh M (2013) Numerical investigation of magnetic field effects on mixed convection flow in a nanofluid-filled liddriven cavity. Int J Eng Tran 26: 1213-1224.
- [15] Uddin MN, Farhana A, Alim MA (2015) Numerical study of magneto-hydrodynamic (MHD) mixed convection flow in a lid-driven triangular cavity. J Naval Arch Marine Eng 12: 21-32.
- [16] Rahmati AR, Roknabadi AR, Abbaszadeh M (2016) Numerical simulation of mixed convection heat transfer of nanofluid in a double lid-driven cavity using lattice Boltzmann method. Alex Eng J 55: 3101-3114.
- [17] Rabbi KM, Saha S, Mojumder S, Rahman M, Saidur R, Ibrahim TA (2016) Numerical investigation of pure mixed convection in a ferrofluid-filled lid-driven cavity for different heater configurations. Alex Eng J 55: 127-139.
- [18] Chamkha AJ, Ismael MA (2016) Magnetic field effect on mixed convection in lid-driven trapezoidal cavities filled with a Cu-water nanofluid with an aiding or opposing side wall. J Therm Sci Eng Appl 8:. 310-319.
- [19] Mojumder S, Saha S, Rahman MR, Rahman M, Rabbi KM, Ibrahim TA (2017) Numerical study on mixed convection heat transfer in a porous Lshaped cavity. Eng Sci Tech Int J 20: 272-282.
- [20] Hatami N, Banari AK, Malekzadeh A, Pouranfard A (2017) The effect of magnetic field on nanofluids heat transfer through a uniformly heated horizontal tube. Physics Letter A 381: 510-515.
- [21] Tiwari RK, Das MK (2007) Heat transfer augmentation in a two-sided lid-driven differentially heated square cavity utilizing nanofluids. Int J Heat Mass Tran 50: 2002-2018.
- [22] M. Sukop, DT. Thorne, Jr (2006) Lattice Boltzmann Modeling. Springer.
- [23] Mohamad AA (2011) Lattice Boltzmann method: fundamentals and engineering applications with computer codes. Springer Science & Business Media.
- [24] Bhatnagar PL, Gross EP, Krook M (1954) A model for collision processes in gases. I. Small amplitude processes in charged and neutral onecomponent systems. Physical review 94: 511-525.
- [25] Brinkman H (1952) The viscosity of concentrated suspensions and solutions. J Chemical Physics 20: 571-571.
- [26] Patel HE, Sundarajan T, Pradeep T, Dasgupta A, Dasgupta N, Das SK (2005) A micro convection

enclosures at presence of magnetic field. Theor Comput Fluid Dyn 5: 1-19.

- [2] Li Z, Yang M, Zhang Y (2016) Lattice Boltzmann method simulation of 3-D natural convection with double MRT model. Int J Heat Mass Tran 94: 222-238.
- [3] Sheikholeslami M, Gorji-Bandpy M, Seyyedi S, Ganji D, Rokni HB, Soleimani S (2013) Application of LBM in simulation of natural convection in a nanofluid filled square cavity with curve boundaries. Powder technol 247: 87-94.

[۴] شهریاری ا (۲۰۱۶) شبیهسازی عددی انتقال حرارت جابجایی

آزاد نانوسیال در محفظه با دیوارههای موجی و توزیع دمای سینوسی به روش شبکه بولتزمن. مجله مهندسی مکانیک مدرس ۱۵۴–۱۴۳: (۹)۱۶.

- [۵] حسینیآباد شاپوری م، سعیدی م ح (۲۰۱۷) مدلسازی جابجایی آزاد نانوسیال اکسید-آلومینیوم آب درون محفظه مربعی منحنی با استفاده از روش شبکهای بولتزمن. نشریه مهندسی مکانیک امیر کبیر ۵۸۰-۵۶۷ (۳)،۴۹.
- [6] Ashorynejad HR, Mohamad AA, Sheikholeslami M (2013) Magnetic field effects on natural convection flow of a nanofluid in a horizontal cylindrical annulus using Lattice Boltzmann method. Int J Therm Sci 64: 240-250.
- [7] Ismael MA, Chamkha AJ (2015) Mixed convection in lid-driven trapezoidal cavities with an aiding or opposing side wall. Numer Heat Tran, Part A: Appl 68: 312-335.
- [8] Chol S (1995) Enhancing thermal conductivity of fluids with nanoparticles. ASME-Pub-Fed 231: 99-106.

[10] Hussein AK, Ashorynejad H, Sivasankaran S, Kolsi L, Shikholeslami M, Adegun I (2016) Modeling of MHD natural convection in a square enclosure having an adiabatic square shaped body using Lattice Boltzmann Method. Alex Eng J 55: 203-214.

[12] Ghasemi B, Aminossadati S (2010) Mixed convection in a lid-driven triangular enclosure filled with nanofluids. Int Commun Heat Mass Tran 37: 1142-1148. [28] Sathiyamoorthy M, Chamkha A (2010) Effect of magnetic field on natural convection flow in a liquid gallium filled square cavity for linearly heated side wall (s). Int J Therm Sci 49: 1856-1865. model for thermal conductivity of nanofluids. Prama J Phys 65: 863-869.

[27] Santra AK, Chakraborty N (2009) Study of heat transfer due to laminar flow of copper-water nanofluid through two isothermally heated parallel plates. Int J Therm Sci 48: 391-400.