

مکانیک هوافضا/ سال ۱۴۰۳/ دوره ۲۰/ شماره ۱/ صفحه ۱-۲۵

نشريه علمي مكانيك هوافضا



DOR: 20.1001.1.26455323.1403.20.1.1.3

تحلیل میزان اثرگذاری عوامل داخلی و خارجی بر تولید آنتروپی و انتقال حرارت نانوسیال غیرنیوتنی از طریق روش شبکه بولتزمن

محمد نعمتی^۱، محمد سفید^{*۲}، آرش کریمیپور^۳ ۱ دانشجوی دکتری، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد، یزد، ایران ۲ استاد، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد، یزد، ایران ۲ دانشیار، گروه مهندسی مکانیک، واحد نجفآباد، دانشگاه آزاد اسلامی، نجفآباد، ایران

چکیدہ گرافیکی



چکیدہ

ارزيابي مقدار توليد أنترويي طي انتقال حرارت جابجايي طبيعي درون محفظهاي دوبعدی حاوی نانوسیال غیرنیوتنی، هدف از انجام این پژوهش با استفاده از روش شبکه بولتزمن است. محفظه در معرض جذب/تولید حرارت یکنواخت و میدان مغناطیسی یکنواخت و غیریکنواخت در زوایای مختلف قرار دارد. ویژگی کار حاضر، بررسی اثر تشعشع حجمی و شکل دیواره سرد محفظه در سه شکل صاف، منحنی و مورب بر مشخصات جریان است. کاربرد در طراحی خنککنندههای الکترونیکی و كلكتورهاى خورشيدى ازجمله موارد عملى اين تحقيق است. تطابق قابلقبول نتايج حاصل شده با مطالعات مرتبط قبلي، صحت نتايج ارائه شده را تأييد كرد. بر اساس نتايج، وجود پارامتر تشعشع منجر به بهبود انتقال حرارت می شود که این اثر به ازای افزایش شاخص توانی سیال مشهودتر است. علاوه بر کاهش عدد ناسلت به ازای افزایش شاخص توانی سیال، اثربخشی وجود میدان مغناطیسی در کاهش مقدار آنتروپی و نرخ انتقال حرارت به ازای کاهش شاخص توانی سیال افزایش مییابد. دستیابی به قدرت جریان و عدد ناسلت بالاتر به ترتیب تا حدود ۴۰٪ و ۶۱٪، به ازای اعمال میدان مغناطیسی عمودی و غیریکنواخت امکان پذیر است. اگرچه به ازای تولید حرارت، پایین ترین مقدار شاخص عملکرد حرارتی و عدد ناسلت وجود خواهد داشت، اما بیشترین اثرگذاری میدان مغناطیسی در حالت تولید حرارت مشاهده می شود. با طراحی دیواره به شکل صاف علاوه بر افزایش شاخص عملکرد حرارتی، کاهش عدد بجان نیز مقدور است.

برجستهها

- دستیابی به بالاترین مقدار شاخص
 عملکرد با طراحی دیواره به شکل صاف
 افزایش میزان اثرگذاری وجود تشعشع
- حرارتی با افزایش شاخص توانی سیال • اثرگذاری کمتر میدان مغناطیسی بر
- مشخصات حرارتی سیستم با اعمال بهصورت عمودی و غیریکنواخت

مشخصات مقاله

تاريخچه مقاله:
نوع مقاله: علمی پژوهشی
دریافت: ۱۴۰۲/۰۴/۰۸
بازنگری: ۱۴۰۲/۰۵/۰۲
پذیرش: ۱۴۰۲/۰۵/۲۵
ارائه آنلاین: ۱۴۰۲/۰۶/۲۸
*نویسنده مسئول:
mhsefid@yazd.ac.ir
كليدواژهها:
جابجايي طبيعي
نانوسيال غيرنيوتنى
تشعشع حجمى
تولید آنتروپی
جذب/توليد حرارت يكنواخت
ميدان مغناطيسي غيريكنواخت

* حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه جامع امام حسین (ع) داده شده است. این مقاله تحت لیسانس آفرینندگی مردمی (License Commons » حقوق مؤلفین به نویسندگان و حقوق ناشر به انتشارات دانشگاه جامع امام حسین (ع) داده شده است. این مقاله تحت لیسانس آفرینندگی مردمی (Creative (Creative دیدن فرمائید.

۱– مقدمه

پدیده جابجایی طبیعی بهطور گستردهای بهعنوان یکی از فرآیندهای مهم انتقال حرارت، در بسیاری از تجهیزات مهندسی، صنعتی و روزمره کاربرد دارد. در کنار کمصدا بودن، صرفه اقتصادی، سادگی در وقوع این پدیده فیزیکی، یکی از ویژگیهای خاص این پدیده است، زیرا نیازی به انرژی برای ایجاد چنین جریانی وجود ندارد. اجاقها، کورهها و حتی هوای گرم شده در خانهها با منبع گرما نمونههای سادهای از انتقال حرارت جابجایی طبیعی هستند. عامل اصلی به وجود آمدن جریان جابجایی طبیعی درون محفظهها، وجود اختلاف دما است [۴-۱]. در این راستا، محققان با طراحی محفظههایی با شکلهای مختلف، یدیده جابجایی طبیعی را مدیریت میکنند. از آنجایی که در بسیاری از كاربردها، شكل محفظه لزوماً مستطيلي نيست، طراحي محفظههای شکلدار و بررسی آنها بسیار مهم است. استفاده از نانوسیال بهجای سیال معمولی، اعمال میدان مغناطیسی، اثر دادن تشعشع و جذب/تولید حرارت بر میدان جریان از دیگر تکنیکهای حائز اهمیت برای در کنترل قرار دادن مشخصات پدیده جابجایی طبیعی به شمار میرود [۵]. با توجه به تعدد مقالات ارائهشده پیرامون مزایای بسیار نانوسیالها بر بهبود مشخصات انتقال حرارت، کاربرد نانوسیالات بهجای سیالات معمولی در تحقیقات علمی بهشدت رو به افزایش است. دارا بودن رسانایی حرارتی بالاتر نانوسیالات نسبت به سیالات معمولی مانند آب و روغن، یکی از مهمترین ویژگیهای اینگونه مواد هستند [۶]. داس و همکاران [۷]، یوترا و همکاران [۸] و چون و همکاران [۹] نشان دادند تنها با افزودن نانوذرات اكسيد آلومينيوم به میزان ۴ درصد به آب، رسانایی حرارتی به ترتیب در حدود ۹/۴ درصد، ۲۴ درصد و ۹ درصد افزایش می یابد.

در یک دهه اخیر، مشخصات جریان و عملکرد حرارتی درون محفظههای حاوی سیالات رسانای الکتریکی تحت اثر اعمال میدانهای خارجی ازجمله میدان مغناطیسی توسط بسیاری از محققان موردبررسی قرارگرفته است. میدانهای مغناطیسی اعمالی گاهی به اجبار و گاهی خودخواسته اعمال میشوند. پدیده جابجایی تحت اثر میدان مغناطیسی کاربردهای فراوانی ازجمله کنترل انتقال حرارت در خنکسازی

دستگاههای الکترونیکی، کاربرد در صنایعی همچون متالورژی، پلیمر و ذوب فلزات دارد [۱۰ و ۱۱]. از دیگر موارد بسیار حائز اهمیت، شکل و زاویه اعمال میدان مغناطیسی است. با کاربرد این میدانهای خارجی در زوایا و شکلهای مختلف، می توان به جریان های متفاوتی دست یافت [۱۲]. نعمتی و همكاران [۱۳] با بررسی اثر میدان مغناطیسی بهصورت یکنواخت و پریودیک بر انتقال حرارت جابجایی ترکیبی با استفاده از روش شبکه بولتزمن گزارش کردند که با افزایش عدد هارتمن علاوه بر كاهش سرعت حركت سيال درون محفظه، عدد ناسلت نیز به شکل بارزی کاهش مییابد. همچنین آنها نشان دادن با اعمال میدان مغناطیسی غیریکنواخت، اثر نیروی لورنتز محدود می شود و به ازای اعداد هارتمن بالا، تغییر در نوع اعمال میدان مغناطیسی مشهودتر می شود. بررسی اثر تشعشع در محفظهها به عنوان مكانيسم انتقال حرارت، از ديگر موارد مهم موردبررسي مشخصات جریانهای جابجایی به شمار میرود. تشعشع بهطور گسترده در صنایع انرژی خورشیدی استفاده می شود و نمی توان از آن در تجهیزاتی که در دماهای بالا کار می کنند غافل شد [۱۴]. شیخ الاسلامی و همکاران [۱۵] با در نظر گرفتن اثر تشعشع بر فرآیند جابجایی طبیعی نانوسیال با کسر حجمی ۵ درصد اکسید آهن-گلیکول نشان دادند با تغییر مقدار پارامتر تشعشع، بهطور قابل ملاحظهای نرخ انتقال حرارت تغيير ميكند. طبق قانون دوم ترمودینامیک، بازده یک سیستم را میتوان از طریق محاسبه تولید برگشتناپذیری محاسبه کرد [۱۶]. در این رابطه پژوهشهای زیادی برای ارزیابی بهبود بازده حرارتی تجهيزات انتقال حرارت از طريق محاسبه توليد آنتروپي انجام شده است که از آن جمله می توان به مطالعه حاجتزاده و همکاران [۱۷] اشاره داشت. آنها نشان دادند که افزایش عدد رایلی و عدد هارتمن به ترتیب اثر افزایشی و کاهشی بر نرخ انتقال حرارت و برگشتناپذیری دارد. علاوه بر این، افزودن نانوذرات اكسيد آلومينيوم به سيال پايه، عملكرد حرارتی را بهبود میبخشد. با توجه به اینکه سیالات معمول استفادهشده در صنایع

مختلف، رفتاری غیرنیوتنی از خود بروز میدهند، بررسی این

دسته از سیالات در پژوهشها ضروری است. ویژگی منحصربهفرد این گونه سیالات در مقایسه با سیالات نیوتنی، نداشتن رابطه خطی بین تانسور تنش و تانسور نرخ برش است [۱۸]. ازجمله نتایج حاصل از شبیهسازی انتقال حرارت جابجایی طبیعی نانوسیال درون یک محفظه مستطیلی توسط ردوان و همکاران [۱۹]، کاهش عدد ناسلت متوسط به ازای افزایش شاخص توانی و عدد هارتمن بود. همچنین آنها نشان دادند که تأثیرپذیری جریان نانوسیال از میدان مغناطیسی با کاهش شاخص توانی سیال به صورت قابل ملاحظهای افزایش مییابد.

گاهی وجود جذب یا تولید حرارت درون محفظههایی که در آنها پدیده جابجایی رخ می دهد به سیستم تحمیل می شوند. نمونه عملی این موضوع در صنایع هسته ای است که موضوعی بسیار فراگیر است. بررسی اثراتی که این عامل درونی در حضور متغیرهای دیگر ایجاد می کند، بسیار حائز اهمیت است. بای و همکاران [۱۶] از طریق شبیه سازی جابجایی طبیعی سیال با مدل توانی نشان دادند که اگرچه بیشترین مقدار ناسلت متوسط به ازای جذب حرارت وجود بیشترین است. در مطالعه ی دیگر، الجالود [۲۰] با مدل سازی پدیده جابجایی ترکیبی نشان داد که به ازای تولید حرارت، اثربخشی وجود نانوذرات کاهش می یابد و در حالاتی که اثرات جابجایی کم است، افزودن نانوذرات به سیال یایه در بهبود انتقال حرارت بسیار چشم گیرتر است.

با توجه به آهمیت بالای بررسی پدیده جابجایی طبیعی تحت اثر عوامل داخلی و خارجی درون محفظههای شکلدار به دلیل کاربرد فراوان، هدف از این پژوهش، بررسی اثراتی است که میدان مغناطیسی در شکل و زوایای مختلف، جذب/تولید حرارت و تشعشع بر مشخصات حرارتی جریان جابجایی طبیعی نانوسیال غیرنیوتنی درون محفظه دوبعدی با سه شکل مختلف دیواره سرد دارد. تازگی کار حاضر در بررسی همزمان عوامل مختلف اثرگذار بر مشخصات حرارتی با استفاده از روش شبکه بولتزمن است که تاکنون مورد ارزیابی قرار نگرفته است. خنکسازی دیوارهای از یک قطعه الکترونیکی محصور در فضای ناخواسته، نمونه کاربردی استفاده از این پژوهش به شمار میرود. بهمنظور درک بهتر

از هدف انجام این پژوهش، مهم ترین سؤالاتی که پس از مطالعه این مقاله پاسخ داده خواهند شد در جدول ۱ ارائهشده است.

جدول (۱): سؤالات نيازمند به پاسخگویی.

- (۱) کدام شکل طراحی دیواره سرد منجر به افزایش مقدار انتقال حرارت میشود؟ آیا شکل طراحی دیواره بر میزان اثرگذاری متغیرهای دیگر مؤثر است؟
- ۲) تغییر شکل و زاویه اعمال میدان مغناطیسی چه تأثیری بر مشخصاتی حرارتی سیستم دارد؟
- (۳) آیا میزان اثرگذاری وجود تشعشع حرارتی به ازای تغییر
 نوع سیال یکسان است؟
- (۴) بیشترین میزان اثرگذاری میدان مغناطیسی به ازای چه مقداری از ضریب جذب/تولید حرارت وجود دارد؟
- میتوان آنتروپی تولیدشده را کنترل کرد
 و به بالاترین میزان شاخص عملکرد دست یافت؟

۲- توصيف مسئله و معادلات حاكم

نمایی از محفظه دوبعدی با نسبت ارتفاع به طول ثابت برابر ۲، حاوی نانوذرات معلق در سیال غیرنیوتنی در حضور جذب/تولید حرارت یکنواخت در شکل ۱ نشان دادهشده است. دما در طی دیواره عمودی محفظه بهصورت سینوسی تغيير مى كند. دو $T(y) = T_c + (T_c + T_h) \sin(\pi y/H)$ دلیل برای در نظر گرفتن توزیع دما بهصورت سینوسی مدنظر بوده است: (الف) عدم امکان دستیابی به دمای یکنواخت در سراسر دیوار و (ب) وجود چنین توزیع دماهای متغیر در سراسر دیوار در کاربردهای واقعی [۱ و ۲]. دیواره سرد محفظه در سه شکل (مورب، منحنی و صاف) طراحی شده است تا میزان اثر گذاری این متغیر بر مشخصات حرارتی سیستم بررسی شود. محفظه، در معرض میدان مغناطیسی در چهار شکل مختلف تحت زاویه λ قرار دارد. به دلیل اینکه میدانهای خارجی اثرکننده بر جریان سیال ازجمله ميدان مغناطيسي هميشه بهصورت يكنواخت اعمال نمی شوند و یا گاهی نیاز است برای رسیدن به هدفی خاص، این میدانها بهصورت غیریکنواخت اعمال شوند. در کار حاضر چهار شکل مختلف برای اعمال در نظر گرفتهشده است [۳ و ۴]. فرضیات لحاظ شده در طی شبیهسازی حاضر

در جدول ۲ ارائهشده است. معادلات حاکم بر حل مسئله ازجمله پیوستگی، مومنتوم و انرژی در روابط (۱) تا (۶) و روابط مربوط به مدلسازی نانوسیال در معادلات (۷) تا (۱۳) ارائهشده است. همچنین در جدول ۳ خصوصیات ترموفیزیکی سیال پایه و نانوذرات ارائهشده است [۲۲-۲۰]. **جدول (۲):** فرضیات شبیهسازی.

سیال غیرنیوتنی با مدل توانی و تراکم ناپذیر است.	(1)
جریان دوبعدی، آرام و پایا در نظر گرفته میشود.	(٢)
به جز چگالی که از فرضیه بوزینسک پیروی میکند،	(٣)
بقيه خواص ثابت هستند.	
لغزش و نفوذ سیال روی سطوح وجود ندارد.	(۴)
نیروی گرانش در کنار نیروی مغناطیسی بهعنوان	(۵)
نیروهای خارجی اعمال میشود.	
نانوسيال بهصورت جريان تكفاز فرض شده است و	(۶)
نانوذرات ازنظر اندازه و شکل یکسان هستند.	
سیال پایه و نانوذرات در تعادل حرارتی هستند.	(Y)
از اتلاف ویسکوز صرفنظر شده است و اثرات تشعشع	(Å)
بهعنوان نیروی حجمی در معادله انرژی در نظر گرفته	
مىشود.	

جدول (۳): مشخصات ترموفیزیکی سیال پایه و نانوذرات.

خاصیت	نماد (واحد)	Water	Fe ₃ O ₄
ظرفيت حرارت ويژه	(J.kg ⁻¹ .K ⁻¹) C _p	4179	۶۷۰
ضريب هدايت حرارتي	(W.m ⁻¹ .K ⁻¹) k	•/۶١٣	۶
رسانايى الكتريكي	$(\Omega.m)\sigma$	•/•۵	۲۵۰۰۰
ضريب انبساط حجمي	(K ⁻¹) β	7 1 × 1 • -۵	1 W × 1 • - ۶
چگالی	(kg.m ⁻³) p	99V/1	۵۲۰۰

محاسبه تابع جریان طبق معادله (۱۴) بوده و روابط مربوط به ارزیابی آنتروپی در معادله (۱۵) ارائهشده است. در مدلسازی سیال غیرنیوتنی، نرخ برش در هر گره متفاوت است و لزجت مقدار ثابتی ندارد. با توجه به اینکه سیال غیرنیوتنی در کار حاضر با مدل توانی تقریب زدهشده است، محاسبه لزجت سینماتیکی برحسب نرخ برش در گرهها طبق معادله (۱۶) است [۲۳ و ۲۴]. متغیرهای بدون بعد استفادهشده در تحلیل و ارائه نتایج مطابق با معادله (۱۷) است. لازم به ذکر است مقدار آنتروپی تولیدشده کل و عدد بجان (نسبت مقدار آنتروپی تولیدشده ناشی از انتقال حرارت به مقدار آنتروپی کل) به صورت متوسط گیری شده طبق معادلات (۱۸) و (۱۹) بیان می شوند [۱۰–۱۲].



شکل (۱): هندسه و جزئیات مسئله موردبررسی.

$$\begin{split} \upsilon(\mathbf{x},t) = \upsilon_0 \left| \gamma \right|^{(n-1)}, \\ \left| \gamma \right| = \sqrt{2 \times 0.5(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i}) \times 0.5(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i})} \end{split} \tag{17}$$

$$Ra = \frac{(\rho\beta)_{NF} \mathbf{g}\theta H^{3}}{\alpha_{BF} \upsilon_{BF}}, Pr = \frac{\upsilon_{BF}}{\alpha_{BF}}, RP = \frac{4T_{C}^{3}\sigma_{R}}{\beta_{R}k_{BF}},$$

$$X = \frac{x}{L}, Y = \frac{y}{H}, U = \frac{uL}{\alpha_{BF}}, V = \frac{vH}{\alpha_{BF}}, TPI = \frac{Nu}{S}$$

$$Nu = \frac{1}{H} \int_{0}^{1} -\frac{k_{NF}}{k_{BF}} (\frac{\partial\theta}{\partial X})_{X=0} dY, Be = \frac{S_{HT}}{S},$$

$$H^{2}\tilde{\Omega} = \sqrt{\sigma_{R} \alpha^{1-n}} = T = T$$
(19)

$$\Delta = \frac{H^2Q}{(\rho C_P)_{NF}\alpha_{BF}}, Ha = BH^n \sqrt{\frac{\sigma_{NF}\alpha^{-n}}{\mu_{BF}}}, \theta = \frac{1 - I_c}{T_h - T_c}$$

$$S = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} S \, dx dy = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} \left[S_{FF} + S_{HT} + S_{MF} \right] dx dy$$
 (1A)

$$Be = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} \frac{S_{HT}}{\left[S_{FF} + S_{HT} + S_{MF}\right]} dXdY$$
 (19)

در روابط فوق، زیرنویسهای FF ،HT و MF به ترتیب نشاندهنده انتقال حرارت، اصطکاک سیال و میدان مغناطیسی است. همچنین شرایط مرزی مسئله برحسب کمیات ماکروسکوپیک، طبق معادله (۲۰) است. Verttical left wall: $\begin{cases} U=V=\Psi=0\\ \theta=\sin(\pi Y) \end{cases}$ (۲۰)

Other walls: $U=V=\Psi=\theta=0$ (7.)

روش شبکه بولتزمن، یکی از روشهای تحلیل در دینامیک سیالات محاسباتی است که موفقیت قابلتوجهی در حل مسائل مختلف در جریان سیال و انتقال حرارت به دست آورده است. ایده اساسی این روش بر اساس نظریه انرژی جنبشی ذرات برای مطالعه حرکت و برخورد ذرات است. معادله شبکه بولتزمن یک معادله تکاملی ساده برای تابع توزیع ذره است که نشاندهنده احتمال یافتن یک ذره در است. معادله اصلی روش بولتزمن، برای محاسبه میدانهای چگالی و سرعت با عبارت نیروی خارجی (F)، به صورت معادله (۲۱) بیان می شود. همچنین معادله بولتزمن برای میدان دما به صورت رابطه (۲۲) ارائه می شود [۲۲–۲۵].

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

$$u\frac{\partial u}{\partial x} + v\frac{\partial u}{\partial y} = \frac{-\frac{\partial p}{\partial x} + (\frac{\partial \tau_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial y})}{\rho_{NF}}$$
(7)

$$+\frac{\sigma_{\rm NF}B^2}{\rho_{\rm NF}}({\rm vsin}\lambda{\rm cos}\lambda{\rm -ucos}^2\lambda)$$

$$u\frac{\partial v}{\partial x} + v\frac{\partial v}{\partial y} = \frac{-\frac{\partial p}{\partial y} + (\frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yy}}{\partial y})}{\rho_{NF}}$$
(7)

$$\frac{\mathbf{g}(\rho\beta)_{\rm NF}(\mathrm{T}-\mathrm{T_{C}})+\mathrm{B}^{2}\sigma_{\rm NF}(\mathrm{usin}\lambda\mathrm{cos}\lambda\mathrm{-vsin}^{2}\lambda)}{\rho_{\rm NF}}$$

$$\tau_{ij} = \mu_{NF} \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \right)$$
(*)

$$\mu = \mu_0 \left\{ 2 \left[\left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial v}{\partial y} \right)^2 \right] + \left(\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 \right\}^{\frac{u+1}{2}}$$
(Δ)

$$\mathbf{u}\frac{\partial \mathbf{I}}{\partial \mathbf{x}} + \mathbf{v}\frac{\partial \mathbf{I}}{\partial \mathbf{y}} = \begin{bmatrix} \mathbf{a}^{2}\mathbf{T} & \mathbf{a}^{2}\mathbf{T} & \mathbf{O} \end{bmatrix} \mathbf{I}$$

$$\alpha_{\rm NF} \left[\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\dot{Q}}{(\rho C_{\rm p})_{\rm NF}} \right] + \frac{1}{(\rho C_{\rm p})_{\rm NF}} \frac{\partial q_{\rm R}}{\partial y}$$

$$\mu_{\rm NF} = \mu_{\rm PF} (1 - \phi_{\rm NP})^{-2.5} \tag{(Y)}$$

$$\mathcal{D}_{NF} = \left[\rho\phi\right]_{NP} + \rho_{PF}\left(1 - \phi_{NP}\right) \tag{A}$$

$$(\rho C_{p})_{NF} = [(\rho C_{p})\phi]_{NP} + (\rho C_{p})_{PF}(1 - \phi_{NP})$$
 (9)

$$(\rho\beta)_{NF} = [(\rho\beta)\phi]_{NP} + (\rho\beta)_{PF}(1 - \phi_{NP})$$
(1.)

$$\alpha_{\rm NF} = \frac{k_{\rm NF}}{(\rho C_{\rm p})_{\rm NF}} \tag{11}$$

$$\sigma_{NF} = (\sigma \phi)_{NP} + \sigma_{PF} (1 - \phi_{NP})$$
(17)

$$\frac{k_{\rm NF}}{k_{\rm PF}} = \left[\frac{(k_{\rm NP} + 2k_{\rm PF}) - 2\phi_{\rm NP}(k_{\rm PF} - 2k_{\rm NP})}{(k_{\rm NP} + 2k_{\rm PF}) + \phi_{\rm NP}(k_{\rm PF} - k_{\rm NP})}\right] \qquad (17)$$

$$u = \frac{\partial \Psi}{\partial y}$$
 and $v = -\frac{\partial \Psi}{\partial x}$ (14)

$$S = S_{FF} + S_{HT} + S_{MF}$$

$$S_{FF} = \frac{\mu_{NF}}{\frac{T_{h} + T_{c}}{2}} [2((\frac{\partial u}{\partial x})^{2} + (\frac{\partial v}{\partial y})^{2}) + (\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x})^{2}]$$

$$S_{HT} = \frac{k_{NF}}{(\frac{T_{h} + T_{c}}{2})^{2}} [(\frac{\partial T}{\partial x})^{2} + (\frac{\partial T}{\partial y})^{2}]$$
(10)

$$S_{_{MF}}^{\lambda=90^{\circ}} = \frac{B^{2}\sigma_{_{NF}}}{\frac{T_{h}+T_{c}}{2}}v^{2} \text{ and } S_{_{MF}}^{\lambda=0} = \frac{B^{2}\sigma_{_{NF}}}{\frac{T_{h}+T_{c}}{2}}u^{2}$$

(6)

Density:
$$\rho = \sum_{i=0}^{8} f_i$$
, **Velocities**: $\mathbf{u} = \frac{\sum_{i=0}^{8} \mathbf{c}_i f_i}{\rho}$, (Y Δ)

Temperature : $T == \sum_{i=0}^{\circ} h_i$

Discrete velocities :
$$\mathbf{c}_{i} = \begin{pmatrix} \mathbf{c}_{ix} \\ \mathbf{c}_{iy} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \ 1 \ 0 \ -1 \ 0 \ 1 \ -1 \ -1 \ 1 \\ 0 \ 0 \ 1 \ 0 \ -1 \ 1 \ 1 \ -1 \ -1 \end{pmatrix}$$
 (Y%)
Weighting factor : $\omega_{0} = \frac{4}{2}$, $\omega_{1.4} = \frac{1}{2}$, $\omega_{5.8} = \frac{1}{26}$



شکل (۲): الف) آرایش شبکه ⁹D₂Q؛ ب) نمای مرز منحنی. برای اعمال شرایط مرزی روی دیوارههای صاف از روش کمانه کردن استفاده میشود. با در نظر گرفتن شکل ۲ الف، شرایط مرزی روی دیواره عمودی و گرم محفظه مطابق با معادله (۲۷) است [۲۷–۲۵]. در این روش، توابع توزیع ناشناخته واردشده به دامنه محاسباتی برحسب توابع توزیع شناختهشده خارج از حوزه محاسباتی تعیین میشوند. جمله چشمه و برای نشان دادن اثر جذب/تولید حرارت، عبارتی حاوی قدرت این پدیده به معادله میدان دما اضافه میشود. روابط مربوط به مدلسازی تشعشع با استفاده از روش شبکه بولتزمن در معادله (۲۳) ارائهشده است [۱۴]. در روابط ارائهشده، بالانویس (eq) بیانگر متغیر تعادلی است. برای تعیین لزجت سینماتیکی بر اساس محاسبه نرخ برش در گرهها بر مبنای روش شبکه بولتزمن مطابق با معادله (۱۶)، از معادله (۲۴) استفاده می شود [۱۸].

کمیات ماکروسکوپیک حاصل شده از توابع توزیع مربوط به میدان های جریان و دما نیز طبق معادله (۲۵) محاسبه می شوند. از آنجایی که برای مدل سازی میدان جریان و میدان دما از آرایش شبکه وD2Q استفاده شده است (به شکل ۲ توجه شود)، ضرایب وزنی و سرعت های گسسته شبکه طبق رابطه (۲۶) محاسبه می شود. اطلاعات بی شتر راجع به جزئیات این نوع آرایش شبکه، در مراجعی چون [۵، ۶ و ۲۶] ذکر شده است.

$$\begin{split} f_{i}(\mathbf{x}+\mathbf{c}_{i},t+1) &= f_{i}(\mathbf{x},t) + \frac{[f_{i}^{eq}(\mathbf{x},t) - (f_{i}(\mathbf{x},t)]]}{(3\upsilon(\mathbf{x},t)+0.5)} + \mathbf{F}_{i}, \\ \mathbf{F}_{i} &= \mathbf{F}_{x} + \mathbf{F}_{y}, \\ \mathbf{F}_{x} &= -3\omega_{i}\rho_{BF}Ha^{2}(\frac{\mu_{NF}}{H^{2}})[Vsin\lambda cos\lambda - Usin^{2}\lambda], \\ \mathbf{F}_{y} &= 3\omega_{i}\mathbf{g}(\rho\beta)_{NF}\theta - 3\omega_{i}\rho_{BF}Ha^{2}(\frac{\mu_{NF}}{H^{2}})[Usin\lambda cos\lambda - Vcos^{2}\lambda], \\ f_{i}^{eq} &= \omega_{i}[1+3(\mathbf{c}_{i},\mathbf{u}) - \frac{9}{2}(\mathbf{u},\mathbf{u}) + \frac{3}{2}(\mathbf{c}_{i},\mathbf{u})^{2}] \\ h_{i}(\mathbf{x}+\mathbf{c}_{i},t+1) &= h_{i}(\mathbf{x},t) + \frac{[h_{i}^{eq}(\mathbf{x},t) - h_{i}(\mathbf{x},t)]}{(3\alpha(\mathbf{x},t)+0.5)} \\ &+ \frac{\tilde{Q}}{(\rho C_{P})_{NF}}(T - T_{C}) - \frac{\omega_{i}}{(\rho C_{P})_{NF}}\nabla_{i}\vec{q}_{R}, \\ h_{i}^{eq} &= \omega_{i}T[1+3(\mathbf{c}_{i},\mathbf{u})], \\ \vec{q}_{R} &= -\frac{4}{3}\frac{\sigma}{\beta_{R}}\frac{\partial T^{4}}{\partial Y}, \ T^{4} &= 4T_{c}^{3}T - 3T_{c}^{4} \\ I_{i}(\mathbf{x}+\mathbf{c}_{i},t+1) = I_{i}(\mathbf{x},t) - \frac{[I_{i}(\mathbf{x},t) - I_{i}^{eq}(\mathbf{x},t)]}{\tau_{r}} \\ \vec{\tau}_{r} &= \frac{1}{\beta_{R}}\mathbf{c}_{i}, \ I_{i}^{eq} &= \sum_{i=1}^{8}I_{i} \end{split}$$

$$(Y7)$$

$$\gamma_{ij} = -\frac{3}{2\rho c^2 (3\nu(\mathbf{x},t)+0.5)} \sum_{i=0}^8 c_{ix} c_{iy} (f_i - f_i^{eq})$$
(74)

$$\begin{cases} \text{if } \Delta_{\text{curved}} > 0.75 \rightarrow T_b^* = T_{b1} \\ \text{if } \Delta_{\text{curved}} \le 0.75 \rightarrow T_b^* = T_{b1} + (1 - \Delta_{\text{curved}}) T_{b2} \end{cases}$$
(79)

$$\vec{\mathbf{u}}_{b1} = \frac{1}{\Delta_{curved}} [\vec{\mathbf{u}}_{w} + (\Delta_{curved} - 1)\vec{\mathbf{u}}_{f}]$$
(°Y)

$$\vec{\mathbf{u}}_{b2} = \frac{1}{(1 + \Delta_{curved})} [2\vec{\mathbf{u}}_{w} + (\Delta_{curved} - 1)\vec{\mathbf{u}}_{ff}] \qquad (\text{TA})$$

$$T_{b1} = \frac{1}{\Delta_{curved}} [T_w (\Delta_{curved} - 1)T_f]$$
(٣٩)

$$T_{b2} = \frac{1}{(1 + \Delta_{curved})} [2T_w (\Delta_{curved} - 1)T_{ff}]$$
 (*.)

در روابط فوق، زیرنویس c و h به ترتیب بیانگر دمای سرد و گرم سیستم است و q_R نشاندهنده ترم تشعشع است. محاسبات صورت گرفته مراحلی را طی می کند که عبارت اند از: ۱- اختصاص مقادیر ثابت مثل چگالی، ۲- محاسبه زمانهای آسایش، ۳- محاسبه توابع توزیع مربوط به میدان جریان و میدان دما، ۴- محاسبه ترم تشعشع در معادله انرژی، ۵- محاسبه کمیات ماکروسکوپیک، ۶- اصلاح توابع توزیع بر اساس ارضای شرایط مرزی، بازگشت به مرحله تعیین مقدار توابع توزیع تعادلی و تکرار مراحل تا زمان همگرایی نتایج.

۴– معتبرسازی شبیهسازی

به منظور نشان دادن مستقل بودن نتایج از شبکه انتخاب شده، در شکل ۳ عدد ناسلت متوسط به ازای ابعاد مختلف شبکه برای حالات مختلف ارائه شده است. با توجه به اختلاف ناچیز بین مقادیر مرتبط با شبکه ۲۴۰×۲۲۰ و شبکه ۲۸۰×۲۴۰، شبکه با ابعاد ۲۴۰×۲۲۰ برای انجام شبیه سازی انتخاب شد. لازم به توضیح است که معیار اتمام محاسبات برای کم کردن هزینه محاسبات و حصول دقت مناسب بر طبق رابطه (۴۱) می باشد. شاخص b، بیانگر گام حل می باشد.

Convergence index : $\frac{Nu^{b+1} - Nu^{b}}{Nu^{b}} \le 10^{-4}$ (۴۱) کد نوشتهشده به زبان فرترن با مطالعه الیس و همکاران [۲۸] در شکل **۴** برای صحتسنجی آنتروپی، با مطالعه مسعودی و همکاران [۲۹] در شکل **۵ الف** برای سنجش دقت مدلسازی تشعشع، با مطالعه بای و همکاران [۱۶] در

$$\begin{pmatrix} \text{Velocity: } f_1 = f_3 \text{ , } f_5 = f_7, f_8 = f_6 \\ \text{Temperature: } \begin{cases} h_1 = [\omega(1) + \omega(3)] \sin(\frac{\pi y}{H}) - h_3 \\ h_5 = [\omega(5) + \omega(7)] \sin(\frac{\pi y}{H}) - h_7 \\ h_8 = [\omega(6) + \omega(8)] \sin(\frac{\pi y}{H}) - h_6 \end{cases}$$

به دلیل تعریف شبکه بولتزمن در مختصات دکارتی، برای اعمال دقیق تر شرایط مرزی روی مرزهای غیر صاف، شرایط مرزی مختص مرز منحنی اعمال می شود [۱۰]. در این روش مطابق با شکل \mathbf{T} ب، بر اساس موقعیت قرارگیری گره مرزی W (تقاطع مرز منحنی با شبکه دکارتی) بین دو گره \mathbf{b} (گره ناحیه جامد) و \mathbf{f} (گره اول در حوزه محاسباتی)، متغیر Δ_{curved}

$$\Delta_{\text{curved}} = \left| \frac{\mathbf{x}_{\text{f}} - \mathbf{x}_{\text{w}}}{\mathbf{x}_{\text{f}} - \mathbf{x}_{\text{b}}} \right| \tag{7A}$$

تابع توزیع مجازی برای گره b در جهت عمود بر سطح منحنی، بر اساس درونیابی خطی، با توجه به معادله (۲۹) تا (۳۱) محاسبه می شود [۶]:

$$\tilde{\mathbf{f}}_{\alpha}(\vec{\mathbf{x}}_{b},t) = (1-\chi)\tilde{\mathbf{f}}_{\alpha}(\vec{\mathbf{x}}_{f},t) + \chi \mathbf{f}_{\alpha}^{*}(\vec{\mathbf{x}}_{b},t) \\ -\frac{3}{c^{2}}2\rho\omega_{\alpha}(\vec{\mathbf{x}}_{f},t)\vec{\mathbf{c}}_{\alpha}.\vec{\mathbf{u}}_{w}$$
(Y9)

$$\mathbf{f}_{\alpha}^{*}(\vec{\mathbf{x}}_{b}, t) = \mathbf{f}_{\alpha}^{eq}(\vec{\mathbf{x}}_{f}, t) + \rho \omega_{\alpha}(\vec{\mathbf{x}}_{f}, t) \frac{3}{\mathbf{c}^{2}} \vec{\mathbf{c}}_{\alpha} \cdot (\vec{\mathbf{u}}_{bf} - \vec{\mathbf{u}}_{f}) \quad (\mathbf{\tilde{v}} \cdot)$$

$$\mathbf{\vec{u}}_{bf} = \mathbf{\vec{u}}_{ff} = \mathbf{\vec{u}}_{(\mathbf{\vec{x}}_{ff}, t)}, \ \chi = \frac{2\Delta_{curved} - 1}{(3\upsilon + 0.5) - 1}$$

$$\text{if } 0.5 \le \Delta_{curved} \le 1 \rightarrow$$
(71)

$$\left|\vec{\mathbf{u}}_{\mathrm{bf}} = \vec{\mathbf{u}}_{\mathrm{f}} + \frac{3}{2\Delta_{\mathrm{curved}}} (\vec{\mathbf{u}}_{\mathrm{w}} - \vec{\mathbf{u}}_{\mathrm{f}}), \chi = \frac{2\Delta_{\mathrm{curved}} - 1}{(3\upsilon + 0.5) - 0.5}\right|$$

شرایط مرزی مرتبط با میدان دما، مشابه با میدان سرعت، طبق معادلات (۳۲) تا (۴۰) ارائه می شود [۶، ۱۰ و ۱۸].

$$\tilde{\mathbf{h}}_{\overline{\alpha}}(\vec{\mathbf{x}}_{\mathrm{b}},t) = \tilde{\mathbf{h}}_{\alpha}^{\mathrm{eq}}(\vec{\mathbf{x}}_{\mathrm{b}},t) + (1 - \frac{1}{(3\alpha + 0.5)})\mathbf{h}_{\alpha}^{\mathrm{neq}}(\vec{\mathbf{x}}_{\mathrm{b}},t) \quad (\texttt{TT})$$

$$h_{\vec{a}}^{eq}(\vec{\mathbf{x}}_{b},t) = \omega_{\vec{a}} T_{b}^{*}(\vec{\mathbf{x}}_{b},t) \left[1 + \frac{3}{\mathbf{c}^{2}}(\vec{\mathbf{c}}_{\vec{a}}.\vec{\mathbf{u}}_{b}^{*})\right]$$
(77)

$$\mathbf{h}_{\vec{a}}^{\text{neq}}(\vec{\mathbf{x}}_{\text{b}},t) = \Delta_{\text{curved}} \mathbf{h}_{\vec{a}}^{\text{neq}}(\vec{\mathbf{x}}_{\text{f}},t) (1 - \Delta_{\text{curved}}) \mathbf{h}_{\vec{a}}^{\text{neq}}(\vec{\mathbf{x}}_{\text{ff}},t) \qquad (\texttt{TF})$$

$$\begin{cases} \text{if } \Delta_{\text{curved}} > 0.75 \rightarrow \mathbf{u}_{\text{b}} = \mathbf{u}_{\text{b1}} \\ \text{if } \Delta_{\text{curved}} \le 0.75 \rightarrow \mathbf{\vec{u}}_{\text{b}}^* = \mathbf{\vec{u}}_{\text{b1}} + (1 - \Delta_{\text{curved}}) \mathbf{\vec{u}}_{\text{b2}} \end{cases}$$
(76)

شکل **۵ ب** برای راستی آزمایی مدل سازی دقیق سیال توانی در حضور جذب/تولید حرارت و با مطالعه تیماه و مغلانی [۲۱] در شکل **۵ ج** برای اطمینان از صحت شبیه سازی میدان مغناطیسی با وجود نانوسیال مقایسه شده است تا اطمینان از دقت حل حاصل شود. با توجه به اختلاف محدود بین نتایج شبیه سازی جابجایی طبیعی، می توان از صحت شبیه سازی انجام شده اطمینان حاصل نمود.



شکل (۳): عدد ناسلت به ازای مقادیر مختلف ابعاد شبکه.





تمام شبیهسازیها به ازای عدد رایلی ۱۰^۵ ارائهشده است.

۵-۱- اثر شکل دیواره، شاخص توانی و عدد هارتمن

در این بخش، نتایج حاصل شده به ازای **.** P=0.25, λ=90°, MFM1, Δ=0 است. بر طبق شکل برای انواع مختلف شکل دیواره و مقادیر شاخص توانی و عدد هارتمن، شکل گیری گردابهای واحد قابل مشاهده است. زیرا سیال از طریق دیواره سمت چپ گرم شده و به دلیل کاهش چگالی به سمت بالا حرکت میکند و این عامل منجر به ایجاد گردابهای ساعت گرد می شود. افزایش مقدار شاخص توانی سیال، لایهمرزی حرارتی را در قسمت پایینی سمت راست محفظه افزایش میدهد که این موضوع برخلاف شکل دیواره صاف و منحنی، برای شکل دیواره مورب، چندان بارز نیست. از طرفی وجود میدان مغناطیسی اگرچه تا حد کمی شکل خطوط جریان را تغییر میدهد، اما بیشترین اثر را روی خطوط هم دما دارد. به ازای Ha=75، خطوط هم دما بهطور کامل بهموازات دیواره گرم قرار می گیرند و این اثر نشان از غلبه هدایت بر جابجایی دارد. همچنین دیده می شود که افزایش قدرت میدان مغناطیسی و شاخص توانی در کاهش آنتروپی نقش مؤثری دارند. ازآنجاییکه افزایش عدد هارتمن، گرادیان دما و سرعت را کاهش میدهد، قابلمشاهده است که تراکم خطوط آنتروپی در مجاورت دیوارهها بهطور محسوسی کاهش مییابد. با توجه به جدول ۴، با افزایش مقدار عدد هارتمن و شاخص توانی سیال، از قدرت جریان کاسته می شود. این اثر برای دیواره مورب کمتر از دو شکل دیگر دیواره است. در حالت دیواره مورب، به دلیل کمبود فضای لازم برای ایجاد چرخشی قوی برای سیال، بدیهی است که قدرت جریان کمتر از دو حالت دیگر باشد. تغییرات سرعت عمودی برحسب شکل دیوار در وسط دیواره گرم به ازای n=0.75 و Ha=0 در شکل ۷ الف نشان میدهد که بالاترین مقدار سرعت در نزدیکی دیواره گرم است، جایی که سیال شروع به گرم شدن میکند و با کاهش چگالی به سمت بالای محفظه حرکت میکند.

دیده میشود که بیشترین سرعت، مربوط به حالتی است که دیواره سرد بهصورت صاف طراحی شود. زیرا در این حالت، سیال بیشترین فضا را برای گردش و تبادل حرارت دارد. با

افزایش فاصله از دیواره گرم، اختلاف سرعت با تغییر شکل دیوار مشهودتر است. برای دیواره منحنی و n=1، تغییرات سرعت در شکل **۲ ب** نشان می دهد که به ازای افزایش عدد هارتمن، میزان سرعت چرخش سیال درون محفظه بهطور قابلملاحظه ای کاهش می یابد. زیرا بر طبق معادله (۳)، با اعمال نیروی لورنتز، نیرویی خلاف گرانش بر سیال اعمال می شود که در برابر حرکت سیال مقاومت می کند. نکته مهم این است که به ازای Ha=75 پروفیل سرعت بهصورت افقی است، يعنى در اين حالت سرعت سيال بسيار محدودشده و هدایت حرارتی غالب است. با مقایسه قسمتهای الف و ب از شکل ۷، کاهش سرعت عمودی به ازای افزایش شاخص توانی قابل استنباط است. زیرا با افزایش شاخص توانی، بر اساس معادله (۱۶)، لزجت سیال افزایش می یاید که این عامل منجر به كاهش سهولت حركت سيال مىشود. اين مفهوم را بهطور واضح می توان از شکل ۲ ج که تغییرات سرعت افقی را برحسب شاخص توانی سیال نشان میدهد، استنتاج کرد. تسلط هدایت حرارتی بر جابجایی به ازای افزایش عدد هارتمن در شکل ۸ قابل مشاهده است. جایی که پروفیل دما با افزایش قدرت میدان مغناطیسی به سمت خطی شدن متمایل می شود. زیرا هر چه تمایل پروفیل دما به سمت خطی شدن بیشتر باشد، کاهش قدرت جابجایی مشهود می شود. اختلاف اندک بین توزیع دمای دو مقدار عدد هارتمن ۵۰ و ۷۵، دلیل انتخاب محدوده ۲۵-۰ برای عدد هارتمن بوده است. با توجه به شکل ۹ الف برای دیواره منحنی، بیشترین مقدار عدد ناسلت متعلق به کمترین شاخص توانی است. همچنین افزایش عدد هارتمن منجر به کاهش نرخ انتقال حرارت شده که این اثر با افزایش شاخص توانی، کاهش مییابد. کاهش عدد ناسلت به ازای افزایش عدد هارتمن برای سیال نازک شونده در حدود ۴۹ درصد است درحالی که این اثر برای سیال نیوتنی و سیال ضخیم شونده به ترتیب در حدود ۴۰ درصد و ۳۳ درصد است. شکل **۹ ب** برای n=0.75 نشان میدهد که با طراحی دیواره به شکل مورب علاوه بر دستیابی به کمترین مقدار عدد ناسلت، کمترین اثر میدان مغناطیسی وجود دارد. زیرا در این حالت اثرات جابجایی در مقایسه با دو شکل دیگر دیواره، كمترين است.



شکل (۶): خطوط جریان، همدما و آنتروپی به ازای ۹=0.04 برای: الف) دیواره سرد مورب؛ ب) دیواره سرد منحنی ؛ ج) دیواره سرد صاف.

این موضوع از جدول ۴ نیز قابل استنباط است. کاهش قدرت جريان بهواسطه افزايش عدد هارتمن و شاخص تواني کم شدن قدرت جریان به ازای طراحی دیواره به شکل مورب از دیگر نتایج قابل استنباط از جدول ۴ است. با توجه به قسمتهای د تا و از شکل ۹، افزودن نانوذرات به سیال پایه به دلیل بهبود رسانایی حرارتی سیال، مقدار عدد ناسلت را افزایش میدهد. بر طبق جدول ۵، از طریق افزایش عدد هارتمن میتوان شاخص عملکرد سیستم را کاهش داد. زیرا در این حالت گرادیانهای دما و سرعت که بر طبق معادله (۱۵) بر میزان آنتروپی اثرگذار هستند، کاهش مییابد. بزرگ بودن این شاخص که بیانگر نسبت عدد ناسلت به مقدار آنتروپی تولیدی کل است، نشان میدهد مقدار بازگشتناپذیریهای ناشی از عوامل ایجاد آنتروپی (انتقال حرارت، میدان مغناطیسی و اصطکاک سیال) کاهش می یابد. با طراحی دیواره محفظه به شکل مورب، شاخص عملکرد حرارتی سیستم نسبت به طراحی صاف دیواره سرد تا حدود ۷ درصد کاهش مییابد. شکل **۹ ج** برای Ha=25 نشان میدهد اثرگذاری طراحی دیواره بر مقدار عدد ناسلت به $\phi=0.04$ جدول (۴): بیشینه مقدار خطوط جریان ($|\Psi_{MAX}|$) به ازای $\phi=0.04$.

ازای سیال نازکشونده بیشترین است. هر چه شاخص توانی بیشتر شود، اهمیت شکل دیواره در تعیین نرخ انتقال حرارت کمتر می شود. زیرا در حالتی که سیال به صورت صخيم شونده است، به دليل دارا بودن لزجت زياد، تمايل کمتری برای گردش بیشتر درون محفظه را دارد. عدد بجان (نسبت مقدار آنتروپی ناشی از انتقال حرارت به مقدار آنتروپی کل) معیاری مهم در تعیین عملکرد حرارتی سیستم است که به ازای حالات مختلف در جدول ۵ ارائهشده است. می توان مشاهده کرد که با افزایش عدد هارتمن و شاخص توانی سیال به دلیل کم شدن اثرات جابجایی (به شکل ۶ توجه شود)، عدد بجان رشد می کند. به دلیل محدود بودن فضای حرکتی سیال به ازای دیواره مورب (پایین بودن قدرت نیروهای شناوری)، در این حالت نسبت به دیواره صاف و منحنی، سهم انتقال حرارت در تولید آنتروپی بیشترین است. زیرا در حالاتی که اثرات جابجایی کم و محدود است، انتقال حرارت بیشترین سهم را در تولید آنتروپی دارد.

-	دیواره سرد صاف			دیوارہ سرد منحنی			ديواره سرد مورب			
	n=1.25	n=1	n=0.75	n=1.25	n=1	n=0.75	n=1.25	n=1	n=0.75	
Ha=0	• • 99	٠/١١۶	۰/۲۲۵	•/• ۵ V	۰/۱۰۵	•/717	٠/٠۴١	•/•٧۴	•/184	
Ha=25	•/•۴١	•/•۶۴	۰/۱۳۶	۰/۰۳۶	۰/۰۵۸	•/\\X	•/• ۲٧	•/• 49	۰/۱۰۴	
Ha=50	۰/۰۱۶	•/•٣٢	•/•٧٣	۰/۰۱۵	•/•٣١	• • 99	۰/۰۱۳	۰/۰۲۵	٠/٠۵٩	
Ha=75	• / • • Y	•/•14	۰/۰۴۱	• / • • Y	۰/۰۱۶	•/•٣٩	•/••¥	۰/۰۱۵	۰/۰۳۸	

جدول (۵): شاخص عملکرد حرارتی و عدد بجان به ازای φ=0.04.

	ديواره سرد صاف دير			ديواره سرد م	نحنى	-	دیواره سرد مورب			
	n=1.25	n=1	n=0.75	n=1.25	n=1	n=0.75	n=1.25	n=1	n=0.75	
	TPI									
Ha=0	• / ۵ • ۵	•/۵۲۵	• /۵۳۷	٠/۴۹١	۰/۵۰۳	۰/۵۱۸	•/491	•/۴٧٢	۰/۴۸۵	
Ha=25	٠/۴٧١	•/۴۵۲	٠/۴٧٧	•/۴۳۸	۰/۴۵۱	•/۴۳۷	•/471	•/470	۰/۴۱۸	
Ha=50	۰/۳۴۵	۰/۳۴۱	•/٣۴٧	•/٣۶۵	•/٣٣۴	•/٣٢٨	٠/٣٩٢	۰/۳۶۷	•/٣۶٢	
Ha=75	۰ /۳۲ ۱	•/۲۸۸	•/۲۷۷	۰/۳۴۱	۰/۲۹۵	•/776	۰/۳۷۵	•/٣۴٣	•/٣٣٢	
_	Be									
Ha=0	٠/٩١	۰/۸۴	• /YA	٠/٩١	•/XY	۰/۸ ۱	٠/٩۴	۰ /۹ ۱	•/\\	
Ha=25	٠/٩٣	٠/٨٩	۰/۸ ۱	٠/٩٣	٠/٩١	٠/٨۴	۰/۹۵	٠/٩٣	٠/٩١	
Ha=50	٠/٩۵	٠/٩٣	۰/٨۶	۰/۹۵	٠/٩۴	•/\\	٠/٩۶	۰/۹۵	٠/٩۴	
Ha=75	٠/٩٧	٠/٩۵	٠/٨٩	٠/٩٧	٠/٩۶	٠/٩٢	۰/۹۸	٠/٩٧	۰/۹۶	

۱۲



۵-۲- اثر شکل و زاویه اعمال میدان مغناطیسی

در این بخش، نتایج برای دیواره منحنی و به ازای RP=0.25, φ=0.04, n=1, Δ=0 حاصل شده است. با توجه به شکل ۱۰ علاوه بر اینکه افزایش عدد هارتمن در تمامی اشکال اعمال میدان مغناطیسی منجر به کاهش انحنای خطوط همدما می شود، تمایل قرارگیری خطوط به موازات دیواره گرم به ازای اعمال یکنواخت بیشتر است. زیرا هراندازه شکل اعمال میدان مغناطیسی بیشتر به سمت

یکنواختی باشد، متوسط نیروی لورنتز (نیروی مقاوم در برابر جریان سیال) افزایش مییابد. همچنین مشاهده میشود که میتوان تأثیرگذاری میدان مغناطیسی را با اعمال بهصورت عمودی کاهش داد. بهعلاوه تغییر شکل اعمال میدان مغناطیسی با اعمال افقی، محسوستر میشود. نکته حائز اهمیت پیرامون خطوط همدما، افزایش تأثیر شکل اعمال میدان مغناطیسی به ازای افزایش عدد هارتمن است.



شکل (۱۰): خطوط هم دما به ازای زاویه و شکل مختلف اعمال میدان مغناطیسی.

مغناطیسی نسبت به اعمال افقی، نکته شایانذکر راجع به شکل **۲۱** است. زیرا در حالت عمودی اعمال میدان مغناطیسی، نیروی لورنتز هم جهت با نیروی گرانش عمل نمی کند و این عامل کاهنده کمتر سرعت است. همچنین می توان مشاهده کرد که با تغییر نوع اعمال میدان مغناطیسی، به شکل محسوسی می توان مشخصات جریان را تحت کنترل قرار داد به نحوی که به ازای اعمال به صورت MFM2 و MFM3 سرعت بیشترین است. با توجه به شکل **۱۱**، علاوه بر اینکه شکل خطوط جریان به ازای تغییر نوع و زاویه اعمال میدان مغناطیسی دستخوش تغییرات میشود، بر اساس مقدار نیروی لورنتز تحمیل شده به سیال، قدرت جریان شکل گرفته نیز متغیر است. همان گونه که ملاحظه می شود کمترین قدرت جریان متناسب با اعمال افقی میدان مغناطیسی به ازای MFM1 است. همچنین با توجه به شکل و قدرت خطوط جریان مشاهده می شود که تغییر در نوع اعمال میدان مغناطیسی به ازای اعمال افقی مشهودتر است. بیشتر بودن سرعت جریان، حدود ۱/۷ برابر، به ازای اعمال عمودی میدان



مکانیک هوافضا/ سال ۱۴۰۳/ دوره ۲۰/ شماره ۱



با توجه به شکل **۱۳**، چنانچه بتوان میدان مغناطیسی را بهصورت افقی اعمال کرد، میتوان عدد ناسلت کمتری به دست آورد. زیرا در این حالت، نیروی لورنتز دقیقاً خلاف جهت نیروی گرانش عمل میکند. بهعنوان نمونه برای اعمال یکنواخت، چنانچه میدان مغناطیسی بهصورت افقی اعمال شود، کاهش عدد ناسلت در حدود ۴۸ درصد است درحالیکه این مقدار برای اعمال عمودی در حدود ۲۷ درصد است. همچنین با اعمال میدان مغناطیسی به شکلهای مختلف، اثر قدرت نیروی لورنتز بر مقدار عدد ناسلت، متفاوت جلوه میکند. با اعمال میدان مغناطیسی بهصورت MFM2 و MFM3 بالاترین مقدار نرخ انتقال بهصورت کسب میشود. تأیید این مطلب طبق مطالب بیانشده راجع به شکل **۲۱** قابل احراز است. جدول **۶** نشان

میدهد چنانچه میدان مغناطیسی غیریکنواخت و به صورت عمودی اعمال شود، سهم انتقال حرارت در تولید آنتروپی کاهشیافته و شاخص عملکرد حرارتی افزایش می یابد. زیرا به ازای $0=\Lambda$ ، کاهش سرعت کمتر می شود و از این طریق سهم انرژی جنبشی ناشی از حرکت سیال در برابر سهم انتقال حرارت بیشتر شده و عدد بجان کمتری حاصل می شود.



۵-۳- اثر جذب/توليد حرارت و تشعشع

در این بخش، نتایج برای دیواره منحنی و به ازای MFM1, λ=90°

به ازای مقادیر مختلف ضریب جذب/تولید حرارت در شکل ۱۴، علاوه بر کاهش قدرت جریان ناشی از افزایش عدد هارتمن، به ازای جذب حرارت در غیاب میدان مغناطیسی بالاترین قدرت جریان وجود دارد.

•••	, ,	, , , , ,	0.1					
	$\lambda = 90^{\circ}$ MFM4	MFM3	MFM2	MFM1	$\lambda = 0$ MFM4	MFM3	MFM2	MFM1
	TPI							
Ha=0	۰/۵۰۳	٠/۵٠٣	۰ /۵ • ۳	۰/۵۰۳	۰/۵۰۳	۰/۵۰۳	۰ /۵ • ۳	۰/۵۰۳
Ha=25	۰/۴۵۷	٠/۴٧٩	٠/۴٧٧	•/447	۰/۵۰۶	• / ۵ • Y	۰/۵۱۳	٠/۴٩٩
Ha=50	•/۳۵۴	٠/۴٠٢	• /٣٨ ١	•/٣٣۴	•/۴۶٨	•/۴۷١	٠/۴۸٧	۰/۴۵۱
Ha=75	• / ٣ • ٣	۰ /۳۳۲	۰/۳۲۵	•/۲۸٨	•/۴۵۲	•/۴۲٨	•/484	•/٣٩٣
-	Be							
Ha=0	•/ \ Y	٠/٨٧	٠/٨٢	۰/۸۷	• /XY	٠/٨٢	۰/۸Y	• /AY
Ha=25	۰/۸۹	•/\\	•/\\	٠/٩١	• /٨٨	•/ \ Y	•/ \ Y	٠/٨٩
Ha=50	٠/٩٢	٠/٩١	٠/٩١	•/9۴	۰/۸۹	•/\\	٠/٨٩	٠/٩١
Ha=75	۰/۹۵	۰/۹۴	٠/٩٣	•/٩۶	٠/٩٢	٠/٩	٠/٩١	•/9۴

جدول ۶: شاخص عملکرد حرارتی و عدد بجان.



شکل (۱۴): خطوط جریان به ازای φ=0.04, RP=0.25.



شکل (۱۵): خطوط همدما و آنتروپی به ازای φ=0.04, Ha=0, RP=0.25.

اما به ازای 75–Ha، به ازای افزایش مقدار ضریب جذب/تولید حرارت، قدرت جریان افزایش مییابد. همچنین دیده میشود به ازای تولید حرارت و برای $1 \ge n$ و به خصوص برای سیال ناز کشونده، در گوشه بالایی و سمت چپ محفظه گردابه واحد شکسته شده و گردابهای کوچک شروع به رشد می کند که در حضور میدان مغناطیسی اندازه این گردابه کوچکشده و به تدریج محو می شود. برای داشتن در کی بهتر از وجود جذب/تولید حرارت، در شکل **۱۵** خطوط همدما و آنتروپی ارائه شده است.به ازای $0 > \Delta$ به دلیل ایجاد چاه حرارتی، تراکم بالای خطوط همدما در مجاورت دیواره

گرم بهخوبی مشهود است. برای حالت تولید حرارت، گرادیان خطوط همدما روی دیوار گرم محفظه کاهش می یابد که بر این مبنا، وجود انتقال حرارت کمتر از دیوار گرم به سیال قابل توجیه است. درعینحال می توان دید که بر طبق بقای انرژی، در حالت تولید حرارت، چگالی خطوط هم دما به صورت محسوسی افزایش می یابد. با توجه به خطوط آنتروپی، دیده می شود که در حالت تولید حرارت به دلیل ایجاد برگشتناپذیری های ایجادشده، تراکم خطوط در حباورت دیواره سرد محفظه به شدت افزایش می یابد. نکته حائز اهمیت، کاهش اثر پذیری الگوهای جریان به ازای

می شود که به ازای بالاترین مقدار جذب حرارت این اثر بیشترین است. از آنجایی که با افزایش کسر حجمی نانوذرات به سیال پایه علاوه بر افزایش ضریب رسانایی حرارت سیال، افزایش لزجت نیز به وجود میآید، پس نمی توان همواره انتظار داشت با افزایش درصد نانوذرات انتقال حرارت بیشتری را داشته باشیم. این موضوع به ازای $\Delta + = \Delta$ در شکل ۱۷ ج بهوضوح مشاهده می شود. جایی که به ازای تولید حرارت و به دلیل وجود ذخیره انرژی درون نانوذرات، افزایش کسر حجمی اثر معکوس دارد و منجر به کاهش عدد ناسلت می شود. طبق شکل ۱۸ که الگوهای جریان را برای سیال نازکشونده و ضخیم شونده برای مقادیر مختلف پارامتر تشعشع نشان میدهد، افزایش سرعت و قدرت نانوسیال درون محفظه از طریق افزایش انرژی جنبشی سیال به ازای وجود تشعشع مشهود است. زيرا اضافه كردن تشعشع به جریان داخل محفظه، متغیر جدیدی را به معادله انرژی اضافه می کند. با توجه به وابستگی متقابل معادله انرژی و معادله مومنتوم، افزایش مقدار پارامتر تشعشع، افزایش قدرت جریان را منجر می شود. با توجه به تأثیر افزایش پارامتر تشعشع بر خطوط همدما، بیشتر شدن انحنا و تراکم بیشتر خطوط در مجاورت دیوارههای سرد و گرم محفظه است که بهنوبه خود افزایش انتقال حرارت را منجر می شود. افزایش گرادیانهای دما و سرعت نتیجه تقویت مقدار پارامتر تشعشع است که سبب افزایش مقدار بازگشتناپذیری در مجاورت دیوارهها (بهخصوص دیوار سرد) می شود.

افزایش شاخص توانی سیال است. این مطلب را علاوه بر شکل 1۵ می توان از شکل ۱۶ نیز استنباط کرد.بر طبق شکل ۱۶ در غیاب میدان مغناطیسی، تأثیر افزایش ضریب جذب/تولید حرارت در افزایش دمای سیال با تقویت مقدار شاخص توانی سیال بهطور چشمگیری کاهش مییابد بهطوریکه به ازای سیال ضخیم شونده می توان گفت افزایش متغیر ∆تقریباً بیاثر است. زیرا لزجت سیال در این حالت بهقدری بالا است که قدرت تغییر شکل جریان وجود ندارد. طبق شکل ۱۷ الف، با تغییر نوع سیال می توان اثرات وجود جذب/تولید حرارت را کنترل کرد بهنحویکه به ازای سیال نازکشونده، افزایش متغیر ∆ از ۶- به ۶+ کاهش ۷۴ درصدی عدد ناسلت را در پی دارد درحالیکه این تأثیر به ازای سیال نیوتنی و ضخیمشونده به ترتیب در حدود ۳۷ درصد و ۲۶ درصد است. وقتی تولید حرارت وجود دارد، دمای نانوسیال بیشتر از حالت عادی است و این عامل مقدار حرارت منتقل شده از دیوار گرم به سیال را کاهش میدهد، برخلاف حالتی که به ازای جذب گرما مشاهده می شود. ازآنجایی که افزایش عدد هارتمن و افزایش ضریب جذب/توليد حرارت هر دو از عوامل كاهنده مقدار ناسلت هستند، تأثير همزمان اين دو عامل كاهش بيشتر نرخ انتقال حرارت را منجر می شود، همان طور که در شکل ۱۷ ب $\Delta = +3$ قابل مشاهده است. با توجه به شکل **۱۷ ج،** به ازای اثر افزودن نانوذرات به سیال پایه در تغییر عدد ناسلت تقریباً ناچيز است درحالي که به ازاي $5 > \Delta$ ، افزودن نانوذرات به دلیل رسانایی حرارتی بالاتر، عدد ناسلت بزرگتری را منجر





شکل (۱۸): خطوط جریان، همدما و آنتروپی Ha=50 و 0.04∉.



مرتبط بهخوبی میتوان استنباط کرد. در حالتی که به ازای تولید حرارت، در اکثر موارد سهم انتقال حرارت در تولید آنتروپی بالای ۹۰ درصد است. به ازای جذب حرارت، شاخص عملکرد سیستم رشد میکند، زیرا با توجه به شکل **۱۵**، تولید آنتروپی کاهش می یابد. از آنجایی که برگشتناپذیری بهواسطه وجود اختلاف دما کاهش می یابد، عدد بجان در حالت جذب حرارت، کمتر از $0 < \Delta$ است. نکته بسیار حائز اهمیت راجع به جدول ۷، ذکر این مطلب است که در حضور تشعشع حرارتی، مقدار شاخص عملکرد حرارتی تقویت میشود. اگرچه به ازای افزایش پارامتر تشعشع، گرادیان سرعت و قدرت جریان شکل گرفته افزایش می یابد و گرادیان دما رشد می کند که نتیجه آن افزایش مقدار آنتروپی است، اما نسبت مقدار عدد ناسلت به تولید آنتروپی بیشتر است. ازاینرو افزایش شاخص عملکرد حرارتی سیستم نتیجه افزایش پارامتر تشعشع است. کاهش تدريجي عدد بجان به ازاى افزايش پارامتر تشعشع متذكر این نکته است که سهم میدان مغناطیسی و اصطکاک سیال در مقابل سهم انتقال حرارت افزایشیافته است. زیرا انرژی جنبشی واردشده به جریان سیال از طریق اعمال تشعشع بهطور محسوسي افزايش مييابد.

۶- جمعبندی

در این پژوهش عددی، میزان تولید آنتروپی ناشی از انتقال حرارت جابجایی طبیعی تحت اثر تشعشع و جذب/تولید

اثر متغیر تشعشع بر مقدار عدد ناسلت در شکل ۱۹ ارائه شده است. شکل ۱۹ الف نشان میدهد افزایش پارامتر تشعشع منجر به بهبود انتقال حرارت می شود. زیرا همان گونه که در شکل ۱۸ نیز نشان داده شد، وجود تشعشع اثرات جابجایی را بیشتر میکند و نیروهای شناوری را تقویت میکند. اثرگذاری بیشتر تشعشع به ازای افزایش شاخص توانی سیال، یکی از نکات با اهمیت است. طبق شکل **۱۹ ب**، به ازای تمامی مقادیر ضریب جذب/تولید گرما، افزایش مقدار پارامتر تشعشع منجر به رشد مقدار عدد ناسلت میکند. در میزان اثرگذاری بر عدد ناسلت می توان گفت که پارامتر تشعشع همسو با جذب حرارت و مخالف با توليد حرارت عمل می کند. نانوذرات پراکندهشده در سیال پایه می توانند انرژی ساطعشده از دیوار گرم را جذب نموده و آن را به دیواره سرد منتقل کند. با افزایش پارامتر تشعشع، ضریب جذب و دفع حرارت این ذرات افزایش مییابد. بنابراین همان طور که در شکل ۱۹ ج دیده می شود، با افزایش مقدار پارامتر تشعشع، انتقال حرارت تشعشعی بیشتری از دیوار گرم به دیوار سرد منتقل می شود و عدد ناسلت بزرگتری حاصل می شود. از طرفی، رسانایی بالاتر نانوسیال نسبت به سیال معمولی، عدد ناسلت بیشتری را حاصل میکند.

بر اساس جدول ۷ دیده می شود که شاخص عملکرد حرارتی با افزایش ضریب تولید گرما کاهش می یابد. زیرا در این حالت، تولید آنتروپی به واسطه انتقال حرارت به شکل فزاینده ای زیاد می شود. این مطلب را با توجه به عدد بجان

حرارت یکنواخت به روش شبکه بولتزمن بررسی شد. محفظه حاوی نانوسیال غیرنیوتنی با مدل توانی، در معرض میدان مغناطیسی یکنواخت و غیریکنواخت در حالی قرار داشت که دیواره سرد آن در سه شکل مختلف طراحی، بررسی شد. میزان تأثیر عدد هارتمن، پارامتر تشعشع، شکل دیواره، کسر حجمی نانوذرات، ضریب جذب/تولید حرارت، شاخص توانی سیال، شکل و زاویه اعمال میدان مغناطیسی بر عملکرد حرارتی موردبررسی قرار گرفت. مهمترین نتایج حاصله عبارتاند از:

- افزایش عدد هارتمن منجر به کاهش عدد ناسلت و شاخص عملکرد حرارتی میشود. این تأثیر با اعمال افقی و یکنواخت میدان مغناطیسی تشدید میشود. به ازای افزایش عدد هارتمن و اعمال افقی، تغییر در شکل اعمال میدان مغناطیسی نمایانتر میشود.
- ۲) به ازای جذب حرارت، شاخص عملکرد و عدد ناسلت بالاتری حاصل می شود ولی در این حالت، اثر میدان مغناطیسی کمتر است. به ازای تولید حرارت، بیشترین مقدار عدد بجان به دست می آید.
- ۳) در حالت کلی، افزایش کسر حجمی نانوذرات منجر به افزایش عدد ناسلت میشود اما درعینحال منجر به افزایش عدد بجان و مقدار

آنتروپی تولیدی میشود. به ازای $8 + = \Delta$ افزایش کسر حجمی نانوذرات بر نرخ انتقال حرارت تقریباً بیاثر است اما به ازای $6 + = \Delta$ کاهش عدد ناسلت متوسط با افزایش درصد نانوذرات مشاهده میشود.

- ۴) چنانچه بتوان دیواره سرد محفظه را به شکل صاف طراحی کرد، علاوه بر کسب بالاترین مقدار شاخص عملکرد حرارتی و قدرت جریان، میتوان اثربخشی میدان مغناطیسی را افزایش داد. به ازای طراحی دیواره محفظه به شکل مورب، اثر تغییر شاخص توانی سیال بر مشخصات حرارتی سیستم کمتر است.
- ۵) برای دستیابی به بالاترین مقدار شاخص عملکرد حرارتی و کم کردن مقدار عدد بجان، کاهش شاخص توانی سیال راهکاری مناسب است. کاهش اثرگذاری میدان مغناطیسی و تغییر ضریب جذب/تولید حرارت از طریق افزایش شاخص توانی سیال امکان پذیر است.
- ۶) بهواسطه افزایش پارامتر تشعشع میزان اثرگذاری متغیرهای دیگر قابلکنترل است. به ازای کاهش شاخص توانی، اثربخشی افزایش پارامتر تشعشع در افزایش عدد ناسلت کاهش مییابد.

	-		-						
-	RP=1			RP=0.5			RP=0		
_	n=1.25	n=1	n=0.75	n=1.25	n=1	n=0.75	n=1.25	n=1	n=0.75
	TPI					-			
∆=-6	•/940	۰/۲۰۶	۰/۷۸۵	• / ۶ • ۳	۰/۶۵۱	• /YYY	•/294	•/980	•/۶٩١
∆=-3	۰/۵۹۳	• /838	٠/۶٩١	•/۵۶۲	٠/۵٩٨	•/۶۴٨	•/۵۶۴	۰/۵۹۱	•/977
∆=0	۰/۵۳۹	•/۵V۲	• /۵۳۳	۰/۵۱۴	•/۵۵۵	۰ /۵ • ۲	۰/۵۱۶	۰/۵۳۹	•/۴۸۲
∆=+3	•/۴٧٨	•/494	•/٣٨۴	•/497	۰/۴۱۵	۰/۳۵۶	•/489	۰/۴۷۵	•/٣۴٢
∆=+6	٠/۴١٩	۰/۴۰۹	•/\\Y	•/۴•۶	۰/۳۸۵	•/178	•/418	۰/۴۰۱	۰/۱۳۸
	Be								
∆=-6	۰/۸ ۱	٠/٧۴	• /۶۵	•/\\	• /YY	۰/۶۹	٠/٩٢	٠/٧٩	۰ /۷۳
∆=-3	۰/۸۵	٠/٧٩	• /Y)	٠/٨٩	٠/٨٢	٠/٧٢	۰/۹۳	۰/۸۲	• /YA
∆=0	•/AY	۰/۸۱	٠/٧۴	٠/٩١	٠/٨۴	٠/٧٧	۰/۹۴	• /٨۵	۰/۸۱
∆=+3	۰/۹۱	•/XY	٠/٧٩	٠/٩۵	٠/٨٩	٠/٨۴	٠/٩٧	٠/٩٢	٠/٨٩
∆ =+6	٠/٩۵	۰/۸۹	۰/۸۳	•/٩٨	۰/۹۴	٠/٨٩	٠/٩٩	٠/٩٧	•/9۴

جدول (۷): شاخص عملکرد حرارتی و عدد بجان φ=0.04, Ha=25.

۸- مراجع

[1] Al-Farhany K, Al-Muhja B, Ali F, Khan U, Zaib A, Raizah Z, Galal AM. The baffle length effects on the natural convection in nanofluid-filled square enclosure with sinusoidal temperature. Molecules. 2022 Jul 12;27(14):4445.

[2] Omara A, Touiker M, Bourouis A. Thermosolutal natural convection in a partly porous cavity with sinusoidal wall heating and cooling. International Journal of Numerical Methods for Heat & Fluid Flow. 2022 Jan 20;32(3):1115-44.

[3] Iftikhar B, Siddiqui MA, Javed T. Dynamics of magnetohydrodynamic and ferrohydrodynamic natural convection flow of ferrofluid inside an enclosure under non-uniform magnetic field. Alexandria Engineering Journal. 2023 Mar 1:66:523-36.

[4] Islam T, Yavuz M, Parveen N, Fayz-Al-Asad M. Impact of non-uniform periodic magnetic field on unsteady natural convection flow of nanofluids in square enclosure. Fractal and Fractional. 2022 Feb 11;6(2):101.

[5] Nemati M, Farahani SD. Using lattice Boltzmann method to control entropy generation during conjugate heat transfer of power-law liquids with magnetic field and heat absorption/production. Computational Particle Mechanics. 2023 Jun;10(3):331-54.

[6] Shahriari A. Numerical simulation of free convection heat transfer of nanofluid in a wavywall cavity with sinusoidal temperature distribution, using lattice Boltzmann method. Modares Mechanical Engineering. 2016 Nov 10;16(9):143-54.

[7] Das SK, Putra N, Thiesen P, Roetzel W. Temperature dependence of thermal conductivity enhancement for nanofluids. J. Heat Transfer. 2003 Aug 1;125(4):567-74.

[8] Putra N, Roetzel W, Das SK. Natural convection of nano-fluids. Heat and mass transfer. 2003 Sep;39(8-9):775-84.

[9] Chon CH, Kihm KD, Lee SP, Choi SU. Empirical correlation finding the role of temperature and particle size for nanofluid (Al 2 0 3) thermal conductivity enhancement. Applied Physics Letters. 2005 Oct 10;87(15):153107.

[10] Khan F, Xiao-Dong Y, Aamir N, Saeed T, Ibrahim M. The effect of radiation on entropy and heat transfer of MHD nanofluids inside a quarter circular enclosure with a changing L-shaped source: lattice Boltzmann methods. Chemical

۷- علائم ضريب نفوذ حرارت α ضريب خاموشى β_{R} ضريب جذب/توليد حرارت Δ زاويه اعمال ميدان مغناطيسي λ دمای بدون بعد θ كسر حجمي نانوذرات φ لزجت ديناميكي μ لزجت سينماتيكى

υ

تابع جريان Ψ شدت ميدان مغناطيسي В

عدد بجان Be

- تابع توزيع مربوط به ميدان جريان f
- تابع توزيع مربوط به ميدان دما h

ارتفاع محفظه Η

عدد هارتمن Ha

تابع توزيع مربوط به تشعشع Ι

طول محفظه L

شكل ميدان مغناطيسي اعمالي **MFM**

> شاخص توانی سیال n عدد ناسلت متوسط Nu

یارامتر جذب/تولید حرارت Õ

یارامتر تشعشع RP

> دما Т

آنترویی کل S

شاخص عملكرد حرارتي سيستم TPI

> سرعت (افقی و عمودی) **u** (u,v)

زيرنويسها

NF نانوسيال

نانوذر ہ NP

سيال يايه PF and entropy generation of non-Newtonian nanofluids with different angles of external magnetic field using GPU accelerated MRT-LBM. Case Studies in Thermal Engineering. 2022 Feb 1;30:101769.

[20] Aljaloud AS. Hybrid nanofluid mixed convection in a cavity under the impact of the magnetic field by lattice Boltzmann method: Effects of barrier temperature on heat transfer and entropy. Engineering Analysis with Boundary Elements. 2023 Feb 1;147:276-91.

[21] Teamah MA, El-Maghlany WM. Augmentation of natural convective heat transfer in square cavity by utilizing nanofluids in the presence of magnetic field and uniform heat generation/absorption. International Journal of Thermal Sciences. 2012 Aug 1;58:130-42.

[22] Zainodin S, Jamaludin A, Nazar R, Pop I. MHD Mixed Convection Flow of Hybrid Ferrofluid through Stagnation-Point over the Nonlinearly Moving Surface with Convective Boundary Condition, Viscous Dissipation, and Joule Heating Effects. Symmetry. 2023 Apr 7;15(4):878.

[23] Rana BK, Senapati JR. Natural convection from an isothermally heated hollow vertical cylinder submerged in quiescent power-law fluids. Journal of Thermal Science and Engineering Applications. 2023 Feb 1;15(2):021003.

[24] Malkeson SP, Alshaaili S, Chakraborty N. Numerical investigation of steady state laminar natural convection of power-law fluids in sidecooled trapezoidal enclosures heated from the bottom. Numerical Heat Transfer, Part A: Applications. 2023 Apr 3;83(7):770-89.

[25] Alqahtani AM, Sajadi SM, Al Hazmi SE, Alsenani TR, Alqurashi RS, El Bouz MA. Entropy generation and mixed convection in an enclosure with five baffles exposed to a uniform magnetic field with volumetric radiation for the solar collectors via lattice Boltzmann method. Engineering Analysis with Boundary Elements. 2023 May 1;150:285-97.

[26] Rahman A, Nag P, Molla MM, Hassan S. Magnetic field effects on natural convection and entropy generation of non-Newtonian fluids using multiple-relaxation-time lattice Boltzmann method. International Journal of Modern Physics C. 2021 Jan 17;32(01):2150015.

[27] Nemati M, Sefid M, Mohammad Sajadi S, Ghaemi F, Baleanu D. Lattice Boltzmann method to study free convection and entropy generation of power-law fluids under influence of magnetic field and heat absorption/generation. Journal of Engineering Communications. 2023 May 4;210(5):740-55.

[11] Hussain S, Pour MS, Jamal M, Armaghani T. MHD mixed convection and entropy analysis of non-Newtonian hybrid nanofluid in a novel wavy elbow-shaped cavity with a quarter circle hot block and a rotating cylinder. Experimental Techniques. 2023 Feb;47(1):17-36.

[12] Kumar S, Sharma K. Entropy optimization analysis of Marangoni convective flow over a rotating disk moving vertically with an inclined magnetic field and nonuniform heat source. Heat Transfer. 2023 Mar;52(2):1778-805.

[13] Nemati M, Mohamadzade H, Sefid M. Investigation the Effect of Direction of Wall Movement on Mixed Convection in Porous Enclosure with Heat Absorption/Generation and Magnetic Field. Fluid Mechanics & Aerodynamics Journal. 2020 Jun 21;9(1):99-115.

[14] Tighchi HA, Sobhani M, Esfahani JA. Effect of volumetric radiation on natural convection in a cavity with a horizontal fin using the lattice Boltzmann method. The European Physical Journal Plus. 2018 Jan;133:1-8.

[15] Sheikholeslami M, Li Z, Shamlooei MJ. Nanofluid MHD natural convection through a porous complex shaped cavity considering thermal radiation. Physics Letters A. 2018 Jun 19;382(24):1615-32.

[16] Bai J, Hu X, Tao YH, Ji WH. Investigation of non-Newtonian power-law free convection affected by a magnetic field in an inclined quartercircle chamber containing the lozenge-shaped obstacle via MRT-LBM of first and second laws of thermodynamics. Engineering Analysis with Boundary Elements. 2022 Dec 1;145:335-51.

[17] Pordanjani AH, Aghakhani S, Alnaqi AA, Afrand M. Effect of alumina nano-powder on the convection and the entropy generation of water inside an inclined square cavity subjected to a magnetic field: uniform and non-uniform temperature boundary conditions. International Journal of Mechanical Sciences. 2019 Mar 1;152:99-117.

[18] Rezaie MR, Norouzi M. Numerical investigation of MHD flow of non-Newtonian fluid over confined circular cylinder: a lattice Boltzmann approach. Journal of the Brazilian Society of Mechanical Sciences and Engineering. 2018 Apr;40:1-0.

[19] Redwan DA, Rahman A, Thohura S, Kamrujjaman M, Molla MM. Natural convection

Thermal Analysis and Calorimetry. 2022 Oct;147(19):10569-94.

[28] Ilis GG, Mobedi M, Sunden B. Effect of aspect ratio on entropy generation in a rectangular cavity with differentially heated vertical walls. International Communications in Heat and Mass Transfer. 2008 Jul 1;35(6):696-703.

[29] Massoudi MD, Ben Hamida MB, Almeshaal MA. Free convection and thermal radiation of nanofluid inside nonagon inclined cavity containing a porous medium influenced by magnetic field with variable direction in the presence of uniform heat generation/absorption. International Journal of Numerical Methods for Heat & Fluid Flow. 2021 Mar 10;31(3):933-58.



Journal of Aerospace Mechanics

DOR: 20.1001.1.26455323.1403.20.1.1.3

Analysis of Entropy and Heat Transfer of Non-Newtonian Ferrofluid Under the Effect of Various External and Internal Factors

Mohammad Nemati¹, Mohammad Sefid^{2*}, Arash Karimipour³

¹ Ph.D. Student, Faculty of Mechanical Engineering, Yazd University, Yazd, Iran

² Professor, Faculty of Mechanical Engineering, Yazd University, Yazd, Iran

³ Associate Professor, Faculty of Mechanical Engineering, Islamic Azad University, Najafabad Branch, Iran

HIGHLIGHTS

• Achieving the highest value of the thermal performance index with a cold flat wall design

• Increasing the effectiveness of thermal radiation by increasing the fluid power-law index

• Less influence of the magnetic field on the thermal characteristics of the system by applying vertically and non-uniformly

ARTICLEINFO

Article history: Article Type: Research paper Received: 29 June 2023 Received in revised form: 24 July 2023 Accepted: 16 August 2023 Available online: 19 September 2023 *Correspondence: mhsefid@yazd.ac.ir How to cite this article:

M. Nemati, M. Sefid, A. Karimipour. Analysis of entropy and heat transfer of non-Newtonian ferrofluid under the effect of various external and internal factors. Journal of Aerospace Mechanics. 2024; 20(1):1-25.

Keywords:

Natural convection Non-Newtonian nanofluid Volumetric radiation Entropy production Uniform heat absorption/production Non-uniform magnetic field

G R A P H I C A L A B S T R A C T



Aerospace

ABSTRACT

The target of this research is to investigate the amount of entropy production during natural convection inside a 2D chamber containing a non-Newtonian nanofluid using the lattice Boltzmann method. The chamber is exposed to uniform heat absorption/production and uniform and non-uniform magnetic field at different angles. The feature of the present work is to evaluate the effect of thermal radiation and the shape of the cavity cold wall in three shapes: smooth, curved and diagonal on the flow characteristics. Application in the design of electronic coolers and solar collectors is one of the practical cases of this numerical research. Acceptable agreement of the obtained results with previous related studies confirmed the validity of the presented results. Based on the results, the presence of radiation parameter leads to the improvement of heat transfer, which is more evident due to the increase of fluid powerlaw index. In addition to reducing the Nusselt value for enhancing the fluid power-law index, the effectiveness of the presence of the magnetic field in reducing the entropy and heat transfer rate enhances as the fluid power-law index decreases. It is feasible to attain the flow strength and the Nusselt value up to 40% and 61% more, respectively, by applying a vertical and non-uniform magnetic field. Although for heat production mode, there will be the lowest value of thermal performance index and the Nusselt value, the greatest influence of the magnetic field is observed in the heat production mode. By designing the wall in a smooth shape, in addition to increase the thermal performance coefficient, it is possible to decline the Bejan value.



^{*} Copyrights for this article are retained by the author(s) with publishing rights granted to Imam Hossein University Press. The content of this article is subject to the terms and conditions of the Creative Commons Attribution 4.0 International (CC-BY-NC 4.0) License. For more information, please visit https://www.creativecommons.org/licenses/by-nc/4.0/legalcode.