Vol. 13/ Issue 4/ 2020 (No.45) pp. 59-69



Research Paper

ISST

Magnetic Field Effects on Heat Transfer Enhancement in an Enclosure in Microgravity Conditions

M. ghoharkhah^{1*} and B. Alizadeh²

1,2. Faculty of Mechanical Engineering, Sahand University of Technology, Tabriz, Iran *goharkhah@sut.ac.ir

> In this numerical study, the effect of the magnetic field on the convective heat transfer of a magnetic fluid in an enclosure is investigated in the microgravity condition. Two cases of a single magnetic field source under the enclosure and two sources on the top and below the enclosure are considered. The simulations are carried out for different magnetic field intensities and magnetic source distances from the enclosure. Results indicate that the heat transfer in the microgravity is much lower than that of natural conditions due to the lack of the flow vortex. Applying the magnetic field and the induced vortex due to the magnetic body force cause a significant improvement in the heat transfer. Results show that the heat transfer rate in the microgravity condition can be increased up to 6.5 times. Moreover, placing two magnetic field sources improves the main vortex and leads to a 19.7 times enhancement of the heat transfer rate compared to the case of a single source.

> Keywords: Convective heat transfer, Square enclosure, Magnetic fluid, Microgravity, Magnetic field

^{1.} Assistant Professor (Corresponding Author)

^{2.} M.Sc.

ل المالية على - باروهش على و فاترى تعانى

مقاله علمي- پژوهشي

تاثیر میدان مغناطیسی بر افزایش انتقال حرارت در یک محفظه در شرایط میکروجاذبه

محمد گوهرخواه و بهزاد علیزاده

۱ و ۲- دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی سهند، تبریز، ایران

*goharkhah@sut.ac.ir

در این مطالعه عددی، تاثیر میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت جابجایی آزاد سیال مغناطیسی داخل یک محفظه، در شرایط میکروجاذبه، مورد بررسی قرار گرفته است. دو حالت، قرارگیری یک منبع میدان مغناطیسی زیر محفظه و دو منبع میدان در بالا و پایین محفظه بطور مجزا در نظر گرفته شده و شبیهسازیها برای شدت میدانها و فواصل مختلف منبع های میدان از محفظه انجام شده است. نتایج نشان میدهد به علت عدم تشکیل گردابه جریان در شرایط میکروجاذبه نرخ انتقال حرارت بسیار کمتر از حالت طبیعی است. با اعمال میدان مغناطیسی، گردابه القایی توسط نیروی حجمی، انتقال حرارت جابجایی در شرایط میکروجاذبه را افزایش میدهد. محاسبات نشان میدهد در حالت تک منبع، نرخ انتقال حرارت در احالت میدور ای ۶.۶ برابر میتوان افزایش داد. همچنین قرار دادن دو منبع میدان مغناطیسی سبب افزایش قدرت گردابه داخل محفظه شده و در نتیجه موجب افزایش ۱۹/۲ برابری انتقال حرارت نسبت به حالت تک منبع میشاد

واژدهای کلیدی: انتقال حرارت جابجایی، محفظه مربعی، سیال مغناطیسی، میکروجاذبه، میدان مغناطیسی

V(m/s)	سرعت سيال	علائم واختصارات	
X, Y (m)	مکان قرارگیری منبع میدان مغناطیسی		
x,y(m)	م خ تصات کارتزین	(T)	چگالی شار مغناطیسی
$\beta(1/K)$	ضريب انبساط حجمى	$\boldsymbol{C_p}(J/kgK)$	ظرفیت گرمایی ویژه
ε _t	عملكرد حرارتي	d(m)	فاصله عمودي منبع ميدان از محفظه
$\mu(kg/ms)$	لزجت دینامیکی	$\vec{\mathbf{F}}_{\mathbf{K}}(\mathbf{N})$	نيروى مغناطيسي
$\mu_0(\frac{N}{4^2})$	نفوذپذیری مغناطیسی خلأ	H(A/m)	شدت میدان مغناطیسی
$\rho(kg/m^3)$	چگالی	$k\left(\frac{W}{mL}\right)$	ضریب هدایت حرارتی
Xm	حساسيت مغناطيسي	m(Am)	قدرت ميدان مغناطيسي
0	حالت مرجع	M(A/m)	مغناطيسي شوندگي
c	مربوط به دیواره سرد	Pr	عدد پرانتل
h	مربوط به دیواره گرم	P (Pa)	فشار
mf	مربوط به میدان مغناطیسی	q"	شار حرارتی
		Ra	عدد رایلی
40 100		Sq	شار حرارتی ہے بعد

یکی از مهمترین مسائل در طراحی تجهیزات فضایی، خنک کاری قطعات است. در فضا و در شرایط جاذبه پایین، انتقال حرارت بسیار متفاوت از حالت عادی و بر روی زمین است. زیرا، به علت نبود جاذبه و در نتیجه

۱. استادیار، (نویسنده مخاطب)

پتانسیل مغناطیسی اسکالر

100

۲. دانشجَوِّی کارشناسی ارشد

 $T(\mathbf{K})$

Vm

نیروی شناوری، چرخش طبیعی سیال اطراف بخش تولید کننده حرارت امکان پذیر نبوده و انتقال حرارت جابجایی طبیعی مختل خواهد شد. یکی از روش هایی که برای انتقال حرارت در شرایط میکروجاذبه پیشنهاد شده، استفاده از فروسیال تحت اثر میدان مغناطیسی است [۱].

فروسیال عبارت است از نانوذرات مغناطیسی مانند آهن، نیکل و کبالت یا ترکیبات آنها که در یک سیال پایه مانند آب یا الکل پراکنده شده است[۲]. تفاوتی که فروسیال با سایر نانوسیالها دارد این است که میدان مغناطیسی خارجی، سبب القای نیروی حجمی در سیال بنام نیروی کلوین می شود. بنابراین، با طراحی مناسب توزیع میدان مغناطیسی، می توان با استفاده از این نیروی مغناطیسی توده سیال را به حرکت درآورده و انتقال حرارت را بهبود بخشید.

تاکنون تحقیقات زیاد در زمینه بهبود انتقال حرارت جابجایی آزاد با استفاده از فروسیال تحت میدان مغناطیسی انجام شده است. گانگولی و همکاران [۳] به بررسی تاثیر میدان مغناطیسی ثابت بر انتقال حرارت جابجایی فروسیال در داخل یک محفظه مربعی پرداختند. نتایج آنها نشان داد که سیال سرد از پایین دیواره سرد به علت حساسیت مغناطیسی بالاتر، به سمت ناحیه با شدت میدان بیشتر حرکت میکند در حالی که سیال گرم به علت حساسیت پایین تر به سمت بالای دیواره گرم و به دور از ناحیه با شدت میدان قوی حرکت میکند. در نتیجه، سرعت حرکت سیال در نزدیکی دیوارههای سرد و گرم افزایش یافته و این امر نرخ انتقال حرارت جابجایی را بهبود می بخشد. ساوادا و همکاران [۴] انتقال حرارت در یک ناحیه حلقوی را تحت اثر میدان مغناطیسی یکنواخت ایجاد شده با أهنربای دائمی مورد بررسی قرار دادند و به این نتیجه رسیدند که زمانی که میدان مغناطیسی با شدت ضعيف در خلاف جهت نيروي گرانش اعمال شود، مي تواند نقش مهمي را در بهبود انتقال حرارت سیال مغناطیسی ایفا کند ولی زمانی که در جهت گرانش باشد تغییرات جزئی در توزیع دما مشاهده می گردد. همچنین نشان دادند که انتقال حرارت یک سیال مغناطیسی با اعمال شدت ميدان مغناطيسي مناسب ميتواند كنترل شود. كراكو و همکاران[۵] تاثیر میدان مغناطیسی بر جابجایی ترمومغناطیسی را در یک حفره مکعبی بررسی کردند و به این نتیجه رسیدند که زاویه بین جهت گرادیان دما و میدان مغناطیسی بر ساختار انتقال حرارت و در نتیجه شدت شار حرارتی تاثیر می گذارد. آشوری و شفیعی [۶] انتقال حرارت جابجایی نانوسیال مغناطیسی را در یک محفظه مربعی در حضور میدان مغناطیسی مورد مطالعه قرار دادند. نتایج آنها نشان داد که در غیاب میدان مغناطیسی انتقال حرارت بیشتر از نوع هدایتی میباشد و با اعمال میدان مغناطیسی انتقال حرارت جابجایی طبیعی بیشتر به چشم خورده و با افزایش شدت میدان مغناطیسی، افزایش می یابد. همچنین رابطهای برای عدد ناسلت به صورت تابعی از برخی پارامترها مانند اختلاف دمای دیواره و عدد پرانتل ارائه نمودند. بلامز و همکاران [۷] انتقال حرارت جابجایی مغناطیسی را در یک ناحیه استوانهای تحت میدان مغناطیسی یکنواخت و غیر یکنواخت مورد بررسی قرار

دادند. بررسی اُنها نشان داد زمانی که میدان مغناطیسی غیریکنواخت به سیلندر اعمال شود، شدت انتقال حرارت سیال در داخل محفظه افزایش پیدا می کند ولی در حضور میدان مغناطیسی یکنواخت به رغم ایجاد گرادیان میدان قوی، افزایش شدت انتقال حرارت چشم گیر نمی باشد. بانرجه و همکاران [۸] به بررسی تاثیر میدان مغناطیسی خارجی با دو منبع میدان از نوع دوقطبی خطی بر انتقال حرارت جابجایی آزاد یک حفره مربعی پرداختند. نتایج آنها حاکی از آن بود که افزایش کسر حجمی نانوذرات، قرارگیری منبع میدان در موقعیت مناسب نسبت به حفره و افزایش شدت میدان مغناطیسی سبب بهبود انتقال حرارت جابجایی می شود. ون و همکاران [۹] انتقال حرارت سیال مغناطیسی را در یک محفظه مستطیلی مورد بررسی قرار دادند. نتایج آنها نشان داد که اعمال میدان مغناطیسی سبب تشکیل و رشد یک جفت گردابه متقاطع می شود که در طی آن بهبود عدد ناسلت و نرخ انتقال حرارت جابجائی آزاد حاصل می گردد. زابلوچیس و همکاران [۱۰] انتقال حرارت سیال را در یک ناحیه استوانهای را با دمای ثابت در انتهای بالا و پایین استوانه و شرایط مرزی ادیاباتیک در دیوارههای جانبی مورد بررسی قرار دادند. جابجایی نانوسیال در اثر گرانش و میدان مغناطیسی ایجاد شده از یک منبع میدان که در داخل محفظه قرار گرفته است انجام می پذیرد. نتایج أنها حاكي از أن بود كه نرخ انتقال حرارت مي تواند توسط ميدان مغناطیسی به شدت افزایش یابد. تاجاوا و همکاران [۱۱] به بررسی تاثیر جهت میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت جابجایی آزاد پرداختند. نتایج آنها حاکی از آن بود که با قرارگیری میدان مغناطیسی در هر یک از جهتهای مختلف نتایج تغییر پیدا میکند و با در نظر گرفتن نیروی گرانشی و با افزایش قدرت میدان میدان مغناطیسی، مغناطیسی که در نزدیکی منطقه مرکزی قرار دارد نوعی گردش در سیال ایجاد کرده و زمانی که دیواره گرم هندسه تحت میدان مغناطیسی قرار میگیرد، بیشترین انتقال حرارت اتفاق میافتد.

علاوه بر مطالعات فوق انتقال حرارت جابجایی فروسیال در یک محفظه، تحت شرایط میکروجاذبه نیز مورد بررسی محققین قرار گرفته است. هورستن و همکاران [۱۲] انتقال حرارت فروسیال را در یک ناحیه حلقوی بین دو استوانه که از داخل گرم و از بیرون سرد میشد، بصورت تجربی مورد بررسی قرار دادند. آنها در مدت زمان شش دقیقهای ایجاد شرایط میکروجاذبه، انتقال حرارت جابجایی مغناطیسی را مشاهده نمودند ولی پروفیل جریانی متفاوت با پیشبینی خود بدست آوردند. اودنباخ با آزمایشی تجربی پایداری لایهای از فروسیال را در شرایط میکروجاذبه بررسی نموده و توزیع دمای داخلی فروسیال را بدست آورد [۱۳]. زبیب پایداری و انتقال میکروجاذبه بصورت تئوری و با روشهای عددی مورد مطالعه قرار میکروجاذبه بصورت تئوری و با روشهای عددی مورد مطالعه قرار میکروجاذبه بصورت تئوری و با روشهای عددی مورد مطالعه قرار میکروجاذبه بصورت تئوری و با روشهای عددی مورد مطالعه قرار داد [۱۴]. نتایج او نشان داد عامل انتقال حرارت جابجایی گرادیان

فروسیال در شرایط میکروجاذبه را با در نظر گرفتن لزجت گردابی و چرخشی بصورت تحلیلی مطالعه نمود. برای این منظور با روش شبه طیفی چبیشف چند نمونه شرط مرزی را مورد بررسی قرار داد. نتایج او نشان میدهد فروسیال در شرایط میکروجاذبه پایدارتر بوده و گرادیان دمای بالایی برای شروع جابجایی مورد نیاز است.

مروری بر مطالعات گذشته نشان میدهد که کارهای عددی بسیار کمی در زمینه تاثیر میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت فروسیال در محفظه در شرایط جاذبه پایین انجام شده و درک بهتر مفهوم انتقال حرارت حاکم بر این مسائل نیازمند مطالعات بیشتر منت. در کار حاضر تاثیر میدان مغناطیسی ناشی از یک دوقطبی معناطیسی بر انتقال حرارت فروسیال اکسید آهن در یک محفظه منبع میدان در نظر گرفته شده، مشابه مرجع [۳] است. با این حال، منبع میدان در نظر گرفته شده، مشابه مرجع [۳] است. با این حال، علاوه بر بررسی شرایط میکروجاذبه، تاثیر استفاده از یک منبع میدان زیر محفظه و یا دو منبع میدان در بالا و پایین محفظه مورد بررسی قرار گرفته و میزان افزایش انتقال حرارت نسبت به حالت برون میدان محاسبه میگردد. همچنین تاثیر شدت میدان بدون میدان محاسبه میگردد. همچنین تاثیر شدت میدان بدون میدان محاسبه میگردد. همچنین تاثیر شدت میدان مغناطیسی و فاصله منبع از محفظه نیز مورد بررسی قرار میگیرد. علاوه بر این، مکانیزم ایجاد نیروی مغناطیسی و نحوه تغییر توزیع دما و میدان جریان توضیح داده میشود.

هندسه، شرح مسئله و شرایط مرزی

همانگونه که در شکل ۱ نشان داده شده است، هندسه مورد مطالعه حفره یا محفظهای مربعی شکل به طول ۴ سانتی متر بوده که دیواره بالا و پایینی آن عایق و دیواره راست و چپ به صورت همدما به ترتیب سرد و گرم میباشند. دمای دیواره سرد ۳۰۰ و دیواره گرم۳۵۰ کلوین در نظر گرفته شده است. سیال داخل محفظه، نانوسیال مغناطیسی (فروسیال) Fe₃O₄/Water میباشد.



شکل ۱- هندسه موردمطالعه، شرایط مرزی و حالت های مورد بررسی جهت بررسی تاثیر میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت جابجایی آزاد در شرایط میکروجاذبه، از منبع میدان مغناطیسی دوقطبی خطی^۳

3. Magnetic Line Dipole

در دو حالت ۱ (الف) و (ب) استفاده شده است. در حالت (الف) منبع میدان زیر دیواره پایینی قرار داشته و در حالت (ب) از دو منبع میدان در بالا و پایین حفره استفاده شده است. تاثیر شدت میدان مغناطیسی و همچنین فاصله منبع از حفره نیز مورد مطالعه قرار گرفته است.

معادلات حاكم

معادلات بقای جرم، ممنتم و انرژی

معادلات بقای جرم، مومنتوم و انرژی در حالت تک فاز عبارتند از [۳، ۱۶،۷۶]

 $\partial \rho / \partial t + \nabla (\rho V) = 0 \tag{1}$

 $\frac{\partial(\rho V)}{\partial t} + \nabla . \left(\rho V V\right) = -\nabla P + \nabla . \left(\mu_t \nabla V\right) + \rho g + \qquad (\Upsilon)$

 $(M, \nabla)B$

 $\frac{\partial(\rho C_P T)}{\partial t} + \nabla . \left(\rho V C_P T\right) = \nabla . \left(k \nabla T\right)$ (٣)

محاسبه نيروى حجمي مغناطيسي

آخرین پارامتر در معادلات مومنتوم، نیروی حجمی کلوین^۲ نامیده میشود که تابعی از بردارهای مغناطیس شوندگی^۵، *M* و چگالی شار مغناطیسی²، *B* بصورت زیر است [۱۹، ۱۹]:

$$F_K = (M, \nabla)B \tag{6}$$

چگالی شار مغناطیسی، با استفاده از قانون گاوس^۷ بـه صـورت زیـر نشان داده میشود:

$$\vec{B} = \mu_0 \left(\vec{M} + \vec{H} \right) \tag{(a)}$$

همچنین، قانون آمپر[^] برای میدان مغناطیسی \vec{H} با چگالی جریان صفر عبارت است از:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0 \tag{(8)}$$

با توجه به فرض نارسانایی فروسیال، جریان الکترومغناطیسی القایی ناشی از جریان نانوسیال مغناطیسی قابل صرفنظر کردن است، لذا میتوان نوشت:

$$\vec{\nabla} \times \vec{H} = 0 \tag{(Y)}$$

همچنین رابطه بین میدان مغناطیسی و بردارمغناطیس شوندگی عبارت است از [۳]:

$$\vec{M} = \chi_m \vec{H} \tag{(A)}$$

که
$$\chi_m$$
 ، حساسیت مغناطیسی به صورت تابعی از دما عبارت است از: χ_m (۹) $\chi_m(T)=rac{\chi_0}{1+eta(T-T_0)}$

- 7. Gauss
- 8. Amper

^{4.} Kelvin body force

^{5.} Magnetization

^{6.} Magnetic flux density

که در رابطه فوق β ، ضریب انبساط حجمی و χ_0 و τ_0 به ترتیب، مقادیر مرجع ضریب حساسیت مغناطیسی و دما میباشند. میدان مغناطیسی را میتوان بصورت گرادیان پتانسیل مغناطیسی اسکالر بیان کرد. یعنی:

$$\vec{H} = \nabla \vec{V_m} \tag{(1.)}$$

که برای میدان مغناطیسی ناشی از یک دو قطبی خطی بصورت زیر بدست میآید[۳]: ((()) $\frac{m}{2} - \frac{x-x}{2}$

$$V_m(x, y) = \frac{1}{2\pi} \frac{1}{(x-X)^2 + (y-Y)^2}$$
 (11)

روش حل عددی، شرایط مرزی و خواص نانوسیال مغناطیسی

در مطالعه حاضر، فروسیال بصورت تک فازی در نظر گرفته شده و خواص آن تابعی از خواص سیال پایه و نانوذرات محاسبه شده است. مقادیر چگالی، ظرفیت گرمایی، لزجت و ضریب هدایت حرارتی به ترتیب برابر با $\mu = 10^{-3} Ns/m^2$ $C_p = 4000 J/kg$ $\rho = 1180 kg/m^3$ k = 0.7273W/mk در نظر گرفته شده است. شرایط مرزی مسئله عبارتند از: شرط عدم لغزش در تمامی دیوارهها، شرط دما ثابت برای دیوارههای سرد و گرم و شرط عایق برای دیواره پایینی و بالایی. معادلات پایا و دوبعدی و شرایط مرزی حاکم بر مسئله، با روش حجم محدود حل شدهاند. از شبکههای سازمان یافته مستطیلی برای کل دامنه حل استفاده شده و شبکهبندی به گونهای در نظر گرفته شده که در نزدیکی دیوارهها ریزتر از نواحی داخلی باشد.در این کار عددی از روش حجم محدود در نرمافزار فلوئنت ۲ برای گسستهسازی معادلات استفاده شده است. معادلات انرژی و مومنتوم از طریق روش آپویند مرتبه دوم ۲۰ حل شده است. جریان آرام در نظر گرفته شده و برای کوپل کردن فشار و سرعت از الگوریتم سیمپل $^{\prime\prime}$ استفاده شده است. شایان ذکر است، کد نویسی ^{۱۲}UDF جهت اعمال معادلات ميدان مغناطيسي و نيروى حجمي به معادله ممنتم، بکار گرفته شده است. نرخ همگرایی معادلات برای معادله پیوستگی⁵-10، معادلات مومنتوم ⁵-10 و برای معادله انرژی ⁸⁻¹⁰ در نظر گرفته شده است.

نتايج

پس از بررسی استقلال نتایج از شبکه و اعتبارسنجی، مکانیزم انتقال حرارت در حالت میکروجاذبه و تفاوت آن با انتقال حرارت عادی توضیح داده شده و سپس نتایج در دو بخش برای حالتهای

- 9. Fluent
- 10. Second-order upwind 11. Simple
- 12. User Defined Function

(الف) یک منبع میدان و (ب) دو منبع میدان، ارائه شده است. به منظور بررسی تاثیر شدت میدان مغناطیسی و فاصله منبع میدان بر انتقال حرارت، شبیه سازی ها با چهار شدت میدان , 10, 15, m=3, 10, 15 20 Am و در سه فاصله 2.5 cm انجام شده است.

بررسی استقلال نتایج از شبکه

برای بررسی استقلال نتایج از اندازه شبکه مورد استفاده، شبیه سازی عددی حالت (الف) با استفاده از تعداد مختلف شبکه حل انجام شده است. در شکل ۲ تغییرات موضعی شار حرارتی بی بعد (معادله ۱۲) بر روی دیواره سرد، با استفاده از شبکه بندی های مختلف، و برای شدت میدان m = 30 Am نشان داده شده است.



شکل ۲- تغییرات موضعی شار حرارتی بی بعد بر روی دیواره سرد با استفاده از شبکه بندیهای مختلف

یارامتر Sq در شکل ۲، شار حرارتی موضعی بیبعد میباشد و از رابطه ۱۲ محاسبه شده است[۳].

$$Sq = q_w'' / {\binom{\mu C_p}{Pr}} \cdot {\binom{T_h - T_c}{h}}$$
(17)

که در آن q_w^n شار حرارتی دیوارههای سرد و گرم ، μ ویسکوزیته نانوسیال، C_p و Pr به ترتیب ظرفیت گرمایی و عدد پرانتل نانوسیال، $T_h - T_c$ اختلاف دمای دو دیواره سرد و گرم و h اندازه ضلع حفره مربعی می باشد. شکل ۲ نشان می دهد غیر از شبکه بندی ضلع حفره مربعی می باشد. شکل ۲ نشان می دهد ایر از شبکه بندی می هروند. لذا، شبکه بندی ۲۹۰×۳۹۰ برای انجام شبیه سازی های اصلی انتخاب شده است.

اعتبارسنجى

جهت اطمینان از صحت و دقت نتایج عددی، مقایسهای بین نتایج کار حاضر و مطالعه ارائه شده در مرجع [۳]بر روی حالت (الف) ، انجام شده است. در شکل ۳ تغییرات شار حرارتی موضعی بی بعد بر روی دیواره گرم و سرد برای حالت (الف) با شدت میدان m = 30 Am و عدد رایلی $10^7 \times 2.5 = Ra$ نشان داده شده است.



شبکل۳– نتایج کار حاضر و مطالعه ارائه شده مرجع [۳] تغییرات موضعی شار حرارتی بیبعد بر روی (الف) دیواره سرد و (ب) دیواره گرم

همانگونه که مشاهده می شود، نتایج عددی کار حاضر تطابق خوبی با نتایج مرجع [۳] داشته و ماکزیمم اختلاف در بیشترین حالت برابر با ۵ درصد می باشد.

مقایسه مکانیزم انتقال حرارت در حالت طبیعی و میکروجاذبه

برای بررسی نقش جاذبه در انتقال حرارت و تغییرات دمایی، توزیع دمای داخل محفظه مورد مطالعه در غیاب میدان مغناطیسی، درحالت طبیعی و در غیاب جاذبه، به ترتیب در شکل ۴ (الف) و (ب) نشان داده شده است.

شکل ۴ (الف) و (ب) تفاوت مکانیزم حاکم بر انتقال حرارت در حالت با و بدون جاذبه را نشان میدهد. در شکل (الف) لایه مرزی حرارتی جابجایی آزاد برروی صفحه گرم از پایین صفحه شروع به رشد کرده و ضخامت لایه مرزی به تدریج افزایش مییابد. روند تغییر ضخامت لایه مرزی حرارتی همانگونه که انتظار می رفت

برای صفحه سرد برعکس است. یعنی از بالا به پایین ضخامت لایه مرزی به تدریج در حال افزایش بوده و در پایین صفحه به حداکثر خود می سد. خطوط دما ثابت عمود بر سطوع عایق بوده و در نزدیکی دیوارههای همدما، موازی آنها می باشد.همچنین وجود یک گردابه داخل محفظه شکل ۴(الف) قابل تشخیص است. به عبارت دیگر سیال در نزدیکی دیواره با جذب حرارت دچار افزایش دما شده، چگالی آن کاهش پیدا کرده و بطرف بالا حرکت میکند. پس از چگالی آن افزایش یافته و در نتیجه تحت اثر جاذبه، بطرف پایین حرکت میکند. برخلاف شکل (الف)، گردابه جریان سیال در شکل (ب) موجود نیست. در غیاب جاذبه، مکانیزم انتقال حرارت داخل محفظه از نوع هدایت حرارتی بوده و همین باعث ایجاد توزیع دمایی متقارن نسبت به خط افقی گذرنده از مرکز محفظه شده است. به دلیل عدم جابجایی طبیعی در شکل (ب)، انتظار می رود میزان انتقال حرارت آن به مراتب کمتر از حالت (الف) باشد.



شکل۴- توزیع دما داخل محفظه مربعی در غیاب میدان مغناطیسی (الف) در حالت طبیعی و (ب) در حالت میکروجاذبه

به منظور بررسی کمی میزان انتقال حرارت در حالت طبیعی و در غیاب جاذبه، تغییرات شار حرارتی موضعی بر روی دیواره های سرد و گرم در حالت طبیعی و در غیاب جاذبه به ترتیب در شکل ۵ (الف) و (ب) نشان داده شده است.

تغییرات شار حرارتی موضعی در شکل ۵ (الف) با توجه به تغییر ضخامت لایه مرزی مشاهده شده در شکل ۴(الف) قابل توجیه است. با توجه به روند معکوس تغییر ضخامت لایه مرزی حرارتی برای دیواره های سرد و گرم، اندازه شار حرارتی موضعی با افزایش ۷، برای دیواره سرد افزایش و برای دیواره گرم، کاهش یافته است. همچنین توزیع دمای کاملا متقارن محفظه در حالت بدون جاذبه، تغییرات شار حرارتی متقارنی را نسبت به صفحه افقی گذرنده از مرکز محفظه ایجاد کرده است. علاوه بر این، بررسی ماکزیمم شار حرارتی بدست آمده برای شکل ۵ (الف) و (ب) حاکی از بالابودن قابل توجه انتقال حرارت طبیعی نسبت به انتقال حرارت در غیاب جاذبه دارد.

راه حلی که برای رفع این مشکل و افزایش انتقال حرارت در حالت میکروجاذبه ارائه شده است، استفاده از میدان مغناطیسی خارجی است که در ادامه مورد بررسی قرار می گیرد.

تاثیر یک منبع میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت در حالت میکروجاذبه

تاثیر شدت میدان بر میزان انتقال حرارت

همانگونه که در شکل ۴ مشاهده شد، توزیع دما داخل محفظه در حالت میکروجاذبه، به علت عدم نیروی شناوری، کاملاً متفاوت از حالت با جاذبه می باشد. این مسئله با توجه به شکل ۵، باعث کاهش قابل توجه میزان انتقال حرارت در محفظه می گردد. نیروی حجمی مغناطیسی ناشی از دوقطبی مغناطیسی می تواند به عنوان جایگزینی برای نیروی شناوری، موجب جریان سیال داخل محفظه و در نتیجه افزایش انتقال حرارت جابجایی شود.



شکل ۵– تغییرات شار حرارتی موضعی بر روی دیواره های سرد و گرم (الف) در حالت طبیعی و (ب) در غیاب جاذبه

محمد گوهرخواه و بهزاد علیزاده



ادامه شکل ۵– تغییرات شار حرارتی موضعی بر روی دیواره های سرد و گرم (الف) در حالت طبیعی و (ب) در غیاب جاذبه

در شکل ۶۰ توزیع دمای سیال داخل محفظه به همراه خطوط جریان به ازای مقادیر مختلف شدت میدان رسم شده است.

با مقایسه توزیع دمای شکل ۶ و شکل ۴، می توان دریافت توزیع دما درحالت میکروجاذبه تحت اثر میدان مغناطیسی، به حالت جابجایی آزاد تحت نیروی شناوری ناشی از جاذبه (شکل ۴– الف) شباهت پیدا کرده است. بنابراین، نیروی حجمی مغناطیسی نقش مشابهی با نیروی جاذبه ایفا نموده است. بررسی خطوط جریان نیز این مسئله را تایید می کند. مشابه حالت جابجایی آزاد، یک گردابه اصلی و بزرگ وجود دارد که در جهت ساعتگرد سبب چرخش سیال در مجاورت دیوارههای گرم و سرد می شود. از سوی دیگر، تعدادی گردابه محلی کوچک داخل محفظه وجود دارد که تعداد و محل آنها وابسته به شدت میدان مغناطیسی است. به عنوان مثال، با افزایش شدت میدان، از مغناطیسی است. به عنوان مثال، با افزایش شدت میدان، از منده و با افزایش شدت میدان، دو گردابه به هم نزدیک می شوند.



شکل ۶– تاثیر شدت میدان مغناطیسی بر توزیع دما و خطوط جریان داخل محفظه. (الف)m=3Am، (ب)m=10Am، (ج)m=3Am، و (د)



ادامه شکل ۶- تاثیر شدت میدان مغناطیسی بر توزیع دما و خطوط جریان داخل محفظه. (الف)m=3Am (ب) m=15Am ، (ج)

علت ایجاد این گردابهها، وابستگی نیروی مغناطیسی به پارامتر حساسیت مغناطیسی متغیر با دما است [۳]. همچنین با توجه به شکل ۶، افزایش چگالی خطوط جریان نزدیک دیوارههای سرد و گرم نیز مشاهده می گردد. این مسئله نشانگر افزایش سرعت جریان و در نتیجه افزایش میزان انتقال حرارت با افزایش شدت میدان است. لازم به ذکر است، افزایش نرخ انتقال حرارت با افزایش شدت میدان، با توجه به ضخامت لایه مرزی حرارتی نیز قابل توجیه است. شکل ۶ نشان میدهد با افزایش شدت میدان، ضخامت لایه مرزی نزدیک دیواره سرد و گرم کاهش می ابد که این به معنی افزایش انتقال حرارت است.

جهت بررسی دقیق تر مطالب فوق، تغییرات ضریب انتقال حرارت محلی بر روی دیواره سرد و گرم به ازای مقادیر مختلف شدت میدان، در شکل ۷ نشان داده شده است.



شکل ۷- تغییرات ضریب انتقال حرارت محلی بر روی (الف) دیواره سرد و (ب) دیواره گرم به ازای مقادیر مختلف شدت میدان

با توجه به شکل ۷ مشاهده می گردد مقدار ضریب انتقال حرارت بر روی دیواره گرم روند نزولی و برای دیواره سرد روند صعودی دارد که با توجه به ضخامت لایه مرزی مشاهده شده در شکل ع قابل توجیه است. همچنین، افزایش شدت میدان مغناطیسی، موجب افزایش ضریب جابجایی محلی می گردد.

به منظور بررسی کلی تاثیر شدت میدان بر میزان انتقال حرارت، تغییرات ضریب جابجایی متوسط با شدت میدان مغناطیسی برای دیوارههای راست و چپ محاسبه و به ترتیب در شکل ۸(الف) و (ب) نشان داده شده است.

شکل ۸ روند افزایشی تغییرات ضریب انتقال حرارت متوسط با شدت میدان را نشان میدهد که علت آن افزایش سرعت جریان نزدیک دیوارهها و کاهش ضخامت لایه مرزی است. همچنین، نکته قابل توجه دیگر، تاثیر بیشتر شدت میدان بر انتقال حرارت از صفحه سرد نسبت به صفحه گرم است.





شکل ۸− تغییرات ضریب انتقال حرارت متوسط روی (الف) دیواره سرد و (ب) دیواره گرم با شدت میدان مختلف

تاثیر فاصله منبع میدان مغناطیسی از دیواره پایین بر میزان انتقال حرارت

به منظور بررسی تاثیر فاصله منبع میدان مغناطیسی از سطح پایینی محفظه، توزیع دمای سیال در سه فاصله منبع ۰/۶، ۱و ۲/۵سانتی متر محاسبه و نتایج در شکل ۹ نشان داده شده است.



شکل ۹- توزیع دمای سیال در سه فاصله منبع (الف)۲/۶(ب) ۱و(ج)۲/۵سانتی متری از سطح پایینی

شکل ۹ نشان می دهد با افزایش فاصله منبع از محفظه، ضخامت لایه مرزی حرارتی افزایش می یابد. از طرفی دیگر، گردابه قوی روی صفحه پایینی به تدریج تضعیف شده و در نهایت تبدیل به دوگردابه ضعیفتر می گردد. همچنین چکالی خطوط جریان نیز نزدیک دو صفحه گرم و سرد کاهش می یابد که به معنی کاهش سرعت سیال است. لذا می توان انتظار داشت با افزایش فاصله منبع، تاثیر میدان مغناطیسی کم و در نتیجه میزان انتقال حرارت کاهش

یابد. نکته مهم دیگری که با مقایسه شکل ۹ و ۴ (ب) میتوان دریافت، این است که با افزایش فاصله توزیع دمای سیال داخل محفظه به حالت بدون میدان نزدیک می شود که این نشان از کاهش تاثیر میدان مغناطیسی با افزایش فاصله می دهد.

منحنی تغییرات ضریب جایجایی محلی بر روی دیوارههای سرد و گرم برای فواصل مختلف منبع میدان از صفحه پایینی به ترتیب در شکل ۱۰(الف) و (ب) نشان داده شده است.

با توجه به شکل ۱۰، ضریب جابجایی محلی برای هردو صفحه سرد و گرم با افزایش فاصله منبع از صفحه کاهش مییابد. همچنین با مقایسه منحنی مربوط به فاصله d=2.5cm و حالت بدون میدان، میتوان دریافت، در فواصل دور از صفحه، ضریب جابجایی به منحنی مربوط به حالت بدون میدان میل میکند.

تغییرات ضریب جابجایی متوسط با فاصله از صفحه پایینی برای دو صفحه سرد و گرم محاسبه و به ترتیب در شکل ۱۱ (الف) و (ب) رسم شده است.

با اینکه با کاهش فاصله منبع میدان مغناطیسی از صفحه پایینی میتوان به مقادیر بالاتر انتقال حرارت دست یافت، این کاهش فاصله در عمل به علت وجود موانع فیزیکی مانند عایق بندی، تنها تا حد مشخصی امکان پذیر است و باعث محدود شدن افزایش انتقال حرارت می شود.



شکل ۱۰ – منحنی تغییرات ضریب جایجایی محلی بر روی دیوارههای (الف) سرد و (ب)گرم برای فواصل مختلف منبع میدان از صفحه پایینی

با توجه به تاثیر مثبت یک منبع میدان مغناطیسی در افزایش انتقال حرارت، امکان افزایش بیشتر نرخ انتقال حرارت با قراردادن دو منبع میدان در x=0.02m و در مجاورت دیوارهای بالایی و پایینی مورد بررسی قرار می گیرد. بدین منظور، توزیع دمای محفظه و خطوط جریان به ازای سه فاصله منبعهای میدان از محفظه برابر با ۰/۶، ۱ و ۲/۵ سانتی متر محاسبه و در شکل ۱۲ نشان داده شده است.



شکل ۱۱ – تغییرات ضریب جابجایی متوسط با فاصله از صفحه پایینی برای دو صفحه (الف) سرد و (ب) گرم



شکل ۱۲ – توزیع دمای محفظه و خطوط جریان به ازای سه فاصله منبعهای میدان از محفظه برابر با (الف)۰۰/۶(ب) ۱و(ج)۲/۵ سانتی متر

شکل ۱۲ بیانگر کاهش ضخامت لایه مرزی حرارتی با کاهش فاصله دو منبع از محفظه میباشد. بطوریکه در فاصله ۰۶ سانتی متر، ناحیه بزرگ تقریبا دایروی شکل و هم دما در داخل محفظه

ایجاد شده است. خطوط جریان در این حالت نیز تا حدودی متفاوت از دو فاصله دیگر است. یک گردابه بزرگ در مرکز و چهار گردابه در گوشه های محفظه ایجاد شده است. این مسئله از این جهت حائز اهمیت است که در گوشهها به علت ضخامت بالای لایه مرزی، انتقال حرارت به مراتب پایین تر از سایر نقاط است. گردابه های ایجاد شده به ازای فاصله منبع ۲/۰، باعث افزایش جریان سیال در گوشهها شده و احتمالا موجب افزایش نره انتقال حرارت میگردد. همچنین در شکل ۱۲(ب)، دو گردابه در ناحیه مرکزی محفظه وجود دارد که با افزایش فاصله منبع در شکل ۱۲(ج)، با هم ترکیب شده و تشکیل یک گردابه بزرگتر دادهاند.

تاثیر فاصله دومنبع میدان از محفظه بر ضریب انتقال حرارت جابجایی آزاد برای دو دیواره سرد و گرم به ترتیب در شکل ۱۳(الف) و (ب) نشان داده شده است.



شکل ۱۳ – تاثیر فاصله دو منبع میدان از محفظه بر ضریب انتقال حرارت جابجایی آزاد برای دو دیواره (الف) سرد و (ب) گرم

با توجه به شکل ۱۳، منحنی های تغییرات دمایی شکل مشابهی برای دیوارههای سرد و گرم داشته و ماکزیمم انتقال حرارت برای دیوارههای سرد و گرم به ترتیب در ۲۸/۰۰ و ۲۰/۰۲ متر اتفاق میافتد. مشابه حالت تک منبع، ضریب جابجایی متوسط با انتگرال گیری از ضریب جابجایی محلی بر روی دیواره های سرد و گرم محاسبه شده و به ترتیب در شکل ۱۴(الف) و (ب) نشان داده شده است.

روند نزولی کاهش انتقال حرارت مطابق انتظار برای حالت دو منبع نیز به چشم میخورد. با کاهش فاصله منبع میدان از ۲/۵ به ۱۶/۰سانتیمتر ضریب جابجایی متوسط در حدود ۶ برابر افزایش مییابد.



شکل ۱۴ – تاثیر فاصله دو منبع میدان از محفظه بر ضریب انتقال حرارت جابجایی آزاد برای دو دیواره (الف) سرد و (ب) گرم

در مسائل انتقال حرارت با شرط مرزی دماثابت، یکی از مهمترین پارامترها، میزان حرارت منتقل شده از دیواره به سیال خنک کننده است. این پارامتر بیانگر میزان تاثیر سیال در خنک کنندگی سطح گرم است. در مطالعه حاضر حرارت منتقل شده از دیواره گرم به سیال برای حالتهای مختلف مورد بررسی، با انتگرال گیری شار حرارتی موضعی بر روی سطح گرم، محاسبه شده است. علاوه براین، به منظور بررسی تاثیر کلی اعمال میدان مغناطیسی بر انتقال حرارت در حالت میکروجاذبه، پارامتری بنام عملکرد حرارتی بصورت زیر تعریف شده است.

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{t} = \frac{q_{mf}}{q_{0}} \tag{17}$$

که در رابطه فوق، q_{mf} و q_0 به ترتیب، انتقال حرارت از سطح گرم به سیال تحت اثر میدان مغناطیسی و در غیاب میدان میباشند. مقادیر انتقال حرارت کل از صفحه گرم به سیال و عملکرد حرارتی

محمد گوهرخواه و بهزاد علیزاده

برای تمام حالتهای مورد بررسی محاسبه و در جدول ۱ ارائه شده است.

کارآیی حرارتی ٤ _t	نرخ انتقال حرارت از سطح گرم (W)	حالت های مورد بررسی	
-	66	m=0 A.m	بدون ميدان
1.15	76	M=0.5 A.m	
1.73	115	m=3 A.m	یک منبع با شدت میدانهای مختلف در d=0.6 cm
3.82	252	m=10 A.m	
5.26	347	m=15 A.m	
6.53	431	m=20 A.m	
1.74	115	d=0.6 cm	یک منبع با شدت
1.27	84	d=1.0 cm	فاصل مختاف⊥ا:
0.85	56	d=2.5 cm	محفظه محفظه
22.7	1498	d=0.6 cm	دو منبع با شدت
6.79	448	d=1.0 cm	m=0.5 A.m در
1.98	131	d=2.5 cm	فواصل مختلف

جدول ۱ – حرارت منتقل شده از سطح گرم به سیال و ضریب عملکرد حرارتی برای حالتهای مختلف مورد بررسی

با توجه به جدول ۱ مشاهده می شود افزایش شدت میدان از ۸/۰ به ۲۰ آمپرمتر موجب افزایش ضریب عملکرد حرارتی (نرخ ۶/۵۳ نسبت به حالت بدون میدان) از ۱/۱۵ به ۶/۵۳ می شود. همچنین، قرار دادن دو منبع میدان مغناطیسی سبب افزایش قدرت گردابه داخل محفظه شده و به عنوان مثال در شدت افزایش قدرت ۸.۳ می منجر به ضریب عملکرد ۲۲/۷ می شود. این مقدار ۱۹/۷ برابر انتقال حرارت در حالت تک منبعی است..

نتيجهگيرى

تاثیر میدان مغناطیسی ناشی از یک دوقطبی مغناطیسی بر انتقال حرارت فروسیال اکسید آهن در یک محفظه مربعی در شرایط میکروجاذبه بصورت عددی مورد مطالعه قرار گرفته است. با بررسی مکانیزم ایجاد نیروی مغناطیسی و نحوه تغییر توزیع دما و میدان جریان، تاثیر استفاده از یک منبع میدان زیر محفظه و یا دو منبع میدان در بالا و پایین محفظه مورد بررسی قرار گرفته است. نتایج کلی بدست آمده عبارت است از:

- برخلاف حالت جاذبه طبیعی، لایه مرزی حرارتی بر روی
 دیوارههای سرد و گرم و همچنین گردابه جریان در شرایط
 میکروجاذبه تشکیل نشده و مکانیزم انتقال حرارت داخل محفظه
 از نوع هدایت حرارتی است.
- در غیاب میدان مغناطیسی، انتقال حرارت داخل محفظه، در شرایط میکروجاذبه بسیار کمتر از حالت جابجایی طبیعی است.

- [8] Banerjee, S., et al., "Effects of the Dipole Position on Thermomagnetic Convection in a Locally Heated Shallow Enclosure: Thermodynamic and Transport Analysis," *Numerical Heat Transfer, Part A: Applications*, Vol. 57, No. 7, 2010, pp. 496-519.
- [9] Wen, C. Y., Chen, C.-Y. and Yang, S.-F. "Flow visualization of natural convection of magnetic fluid in a rectangular Hele-Shaw cell," *Magnetism and Magnetic Materials*, Vol. 252, 2002. pp. 206-208.
- [10] Zablockis, D., Frishfelds, V. and Blums, E., "Numerical investigation of thermomagnetic convection in a heated cylinder under the magnetic field of a solenoid," *physics: condensed matter*, Vol. 20, No. 20, 2008, pp. 204134.
- [11] Tagawa, T., Shigemitsu, R. and Ozoe, H. "Magnetizing force modeled and numerically solved for natural convection of air in a cubic enclosure: effect of the direction of the magnetic field," *International journal of heat and mass transfer*, Vol. 45, No. 2, 2002. pp. 267-277.
- [12] Horsten, W. V., Odenbach, S., Stierstadt, K., "Magnetic benard convection under microgravity," *Advanced Space Research*, Vol. 11, No. 7, 1991, pp. 251-254.
- [13]Odenbach, S, "Microgravity experiments on thermomagnetic convection in magnetic fluid," *Magnetism and magnetic materials*, Vol. 149, 1995, pp. 155-157.
- [14] Zebib, A, "Thermal convection in a magnetic fluid," Fluid Mechanics, Vol. 321, 1991, pp. I21- 136.
- [15] Jasmine, H. A., "Rayleigh-Bénard Convection in Ferrofluids in the Microgravity Environment," *Scientific research*, Vol. 8, No. 3, 2016., pp. 309-319.
- [16] Hadavand, M. and Sousa, A. "Lattice boltzmann simulation of three-dimensional thermomagnetic convection in a micro-channel," *AIP Conference Proceedings*. 2011. AIP.
- [17] Morini, G.L., "Viscous heating in liquid flows in microchannels," *International Journal of Heat and Mass Transfer*, Vol. 48, No. 17, 2005. pp. 3637-3647.
- [18] Kandelousi, M.S., "Effect of spatially variable magnetic field on ferrofluid flow and heat transfer considering constant heat flux boundary condition," *European Physical Journal Plus*, Vol. 129, No. 11, 2014. pp. 248-257.
- [19] Sheikholeslami, M. and Ganji, D.D., *External magnetic field effects on hydrothermal treatment of nanofluid: numerical and analytical studies*, William Andrew, 2016.

تاثیر میدان مغناطیسی بر افزایش انتقال حرارت در یک محفظه در شرایط میکروجاذبه

- اعمال میدان مغناطیسی باعث تولید نیروی حجمی متغیر با دما و
 وابسته به مکان در داخل محفظه می گردد.
- نیروی مغناطیسی به عنوان جایگزینی برای نیروی شناوری، با ایجاد جریان سیال داخل محفظه، منجر به توزیع دمایی مشابه حالت جاذبه طبیعی شده و انتقال حرارت جابجایی در شرایط میکروجاذبه را افزایش میدهد.
- انتقال حرارت جابجایی در شرایط میکروجاذبه نسبت مستقیم با شدت میدان مغناطیسی و نسبت عکس با فاصله منبع میدان از محفظه دارد.
- افزایش شدت میدان از ۵/۵ به ۲۰ آمپرمتر موجب بهبود ضریب عملکرد حرارتی (نرخ انتقال حرارت نسبت به حالت بدون میدان) به میزان ۵/۶۷ برابر میشود. افزایش انتقال حرارت با شدت میدان به دلیل کاهش ضخامت لایه مرزی حرارتی است.
- قرار دادن دو منبع میدان مغناطیسی سبب افزایش قدرت گردابه داخل محفظه شده و در نتیجه موجب افزایش ۱۹/۷ برابری انتقال حرارت نسبت به حالت تک منبع میشود.

مراجع

- [1] Goharkhah, M., Esmaeili, M., and Ashjaee, M., "Numerical Simulation and Optimization ofForced Convection Heat Transfer of Magnetic Nanofluid in a Channel in thePresence of a Non-Uniform Magnetic Field," *Space science and technology*, Vol. 11, No. 2, 2018, pp. 11-19
- [2] Rosensweig, R.E., *Ferrohydrodynamics: Courier Corporation*, 2013.
- [3] Ganguly, R., Sen, S. and Puri, I.K., "Thermomagnetic convection in a square enclosure using a line dipole," *Physics of Fluids*, Vol. 16, No. 7, 2004, pp. 2228-2236.
- [4] Sawada, T., et al., "Natural convection of a magnetic fluid in concentric horizontal annuli under nonuniform magnetic fields," *Experimental thermal and fluid science.*, Vol. 7, No. 3, 1993, pp. 212-220.
- [5] Krakov, M. and Nikiforov, I., "To the influence of uniform magnetic field on thermomagnetic convection in square cavity," *Magnetism and Magnetic Materials*, Vol. 252, 2002, pp. 209-211.
- [6] Ashouri, M., et al., "Correlation for Nusselt number in pure magnetic convection ferrofluid flow in a square cavity by a numerical investigation," *Magnetism and Magnetic Materials*, Vol. 322, No. 22, 2010. pp. 3607-3613.