

ماهنامه علمي پژوهشي

مهندسي مكانيك مدرس





تأثیر میدان مغناطیسی بر رفتار هیدرودینامیکی حباب در سیال ساکن نیوتونی

 1 پیمان رستمی 1 ، محمدرضا انصاری $^{2^{\star}}$ ، محسن زارعی

- 1- دانشجوی کارشناسیارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت مدرس، تهران
 - 2- دانشیار، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت مدرس، تهران
 - * تهران، صندوق پستى 1330@modares.ac.ir ،14115-143

چکیده

اطلاعات مقاله

در این پژوهش حرکت آزادانه حباب در کانال عمودی به صورت تجربی در محدوده نیروی تنش سطحی غالب برای 5 سیال مختلف نیوتونی مورد بررسی قرار گرفت. مسیر حرکت حباب در آب، محلول %30 و 500 حجمی گلیسیرین به صورت زیگزاگ و در دو محلول %80 و 1000 مجمی گلیسیرین به صورت زیگزاگ و در دو محلول %80 و 1000 مجمی گلیسیرین به صورت خطی مشاهده شده است، همچنین سرعت صعود و ضریب منظر نیز با روش آنالیز تصویر توسط نرمافزار متلب استخراج شد. مقایسه نتایج کار حاضر با نتایج سایر محققین و روابط موجود جهت حدس زدن سرعت حباب از تطابق خوبی برخوردار بود. تأثیر میدان مغناطیسی (عمود بر مسیر حرکتی حباب) بر خصوصیات هیدرودینامیک حباب نیز برای هریک از محلولها مورد مطالعه قرار گرفت. نتایج حاکی از آن است که حضور میدان مغناطیسی هرچند در نحوه حرکت حباب تأثیری ندارد و در محدوده مورد بررسی موجب تغییر حرکت زیگزاگی یا خطی نمیشود، اما سبب کاهش دامنه حرکت میشود که این میزان کاهش با افزایش لزجت کاهش می یابد، همچنین حضور میدان مغناطیسی سبب افزایش ضریب منظر کاهش می یابد.

مقاله پژوهشی کامل دریافت: 06 مرداد 1395 پذیرش: 19 شهریور 1395 ارائه در سایت: 24 مهر 1395 کلید واژگان: صعود آزادانه حباب تأثیر میدان مغناطیسی سرعت صعود ضریب منظر مسیر حرکت

Effect of magnetic field on hydrodynamic of a single bubble behavior in quiescent Newtonian fluid

Peyman Rostami, Mohammad Reza Ansari*, Mohsen Zarei

Department of Mechanical Engineering, Tarbiat Modares University *P.O.B. 14115-143 Tehran, Iran, mra_1330@modares.ac.ir

ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper Received 27 July 2016 Accepted 09 September 2016 Available Online 15 October 2016

Keywords: Single bubble raise Magnetic field effect Raise velocity Aspect ratio Trajectory

ABSTRACT

In this paper, a single bubble free ascending in a vertical channel was studied experimentally. Five different Newtonian fluids were used where the surface tension force is dominant. The bubble trajectory was considered in water, glycerin 30 and 50 Vol% that is zigzag, however, linear behavior is observed while the weight concentration of the glycerin reaches to 80 and 100 percent. The bubble rise velocity and aspect ratio coefficient are calculated by image analysis via MATLAB software. The results are in a very good agreement with the literature for the bubble velocity. The effect of magnetic field (perpendicular to the bubble flow) on the hydrodynamic characteristics of the bubble for each of the working fluids has been scrutinized. Although the presence of the magnetic field does not affect the bubble trajectory type or change the flow pattern from zigzag to linear, it reduces the flow domain where this descending trend decreases with the increase in viscosity. It should also be noted that the magnetic field causes the bubble rise velocity to increase while this enhancement increases with higher viscosity. The magnetic field effect on the bubble aspect ratio was also considered and it was found that as viscosity increases the aspect ratio change decreases.

1-مقدمه

در جریانهای دوفازی الگوهای جریان متفاوتی اتفاق میافتد که از میان آنها جریان حبابی به دلیل کاربرد فراوان از جمله جریان حباب داخل خون تا حباب در استخراج نفت و همچنین قابلیت تبدیل جریان حباب به حباب تیلور و سپس وقوع جریان لختهای بسیار مورد توجه محققین مختلف قرار گرفته است. از اینرو تحقیقات عددی و تجربی بسیار زیادی در این زمینه انجام شده است.

گریس [1] در سال 1973 حرکت آزادانه حباب در سیال لزج ساکن را بهصورت تجربی مورد مطالعه قرار داد از نتایج تحقیقات او بهعنوان یکی از

نخستین تحقیقات گسترده در زمینه بررسی حرکت حباب در مقالات مختلف نام برده میشود. این محقق آزمایشات خود را برای حبابها با قطرهای مختلف و برای سیالات با چگالی و لزجتهای مختلف تکرار کرد. با بررسی نتایج مشخص شد که میزان تغییر شکل حباب را می توان به صورت تابعی از دو عدد بی بعد اتوس و مورتون نشان داد. گریس اعداد بی بعد را به صورت زیر تعریف کرد:

عدد رینولدز: بیانگر نسبت نیروی اینرسی به نیروی لزجت است و با رابطه (1) نشان داده می شود.

$$Re = \frac{\rho_1 d_e V_T}{\mu_1} \tag{1}$$

Please cite this article using:

 $\mu_{
m l}$ در رابطه بالا d_e قطر معادل حباب، $V_{
m T}$ سرعت نسبی صعود حباب، همچنین و $\rho_{
m l}$ قطر معالی سیال مایع است.

عدد مورتون نشان دهنده نسبت نیروی لزجت به نیروی کشش سطحی و به صورت رابطه(2) است.

$$M = \frac{g\mu_1^4\Delta\rho}{\rho_1^2\sigma^3} \tag{2}$$

در رابطه بالا $\Delta \rho$ اختلاف چگالی، σ ضریب کشش سطحی و g شتاب گرانش است.

عدد اتوس عبارت است از نسبت نیروی شناوری به کشش سطحی و رابطه آن به صورت رابطه (3) است.

$$Eo = \frac{g\Delta\rho d_e^2}{\sigma} \tag{3}$$

عدد وبر عدد بی بعد دیگری که از اهمیت بسیاری برخوردار است که به صورت نسبت نیروی اینرسی به تنش سطحی رابطه (4) است.

$$We = \frac{\rho_1 d_e V_T^2}{\sigma} \tag{4}$$

باگا و وبر [2] در سال 1981 در ادامه کار گریس حالتهای بیشتری را مورد آزمایش قرار دادند. این محققین با استفاده از نتایج آزمایشات خود و نتایج تجربی گزارش شده توسط دیگران نمودار گریس را توسعه دادند و نمودار آنها علاوهبر این که نتایج گریس را تأیید می کرد در برخی نواحی دقیق تر بوده و شکل نهایی حباب را بهتر پیش بینی می کرد.

با توجه به نیروهای وارده بر حباب رژیم جریان به سه رژیم، نیروی لزجت غالب، نیروی تنش سطحی غالب و نیروی اینرسی غالب تقسیم میشوند که برای نمونه برای حباب هوا در آب با توجه به قطر حباب، حباب با قطر کمتر 0.83 < d < 6 میلیمتر جریان لزجت غالب، با قطر 0.83 < d < 6 برحسب میلیمتر جریان نیروی تنش سطحی غالب و با قطر حباب بیشتر از 0.83 میلیمتر جریان نیروی اینرسی غالب است 0.83

در جریان حباب در سیال ساکن سرعت حباب تحت تأثیر دو نیروی شناوری و نیروی پساست. تعادل بین این دو نیرو که پس از تبدیل جریان به جریان پایا اتفاق میافتد سبب می شود سرعت صعود حباب به مقدار تقریبا ثابتی میل کند که به آن سرعت ترمینال حباب گفته می شود. با توجه به تعادل نیروها رابطه (5) قابل استنباط است.

$$(\rho_{\rm l} - \rho_{\rm g})g\frac{\pi d^3}{6} = C_{\rm D} \times \frac{1}{2}\rho_{\rm l}V_{\rm T}\frac{\pi d^2}{4}$$
 (5)

با حل کرد معادله با فرض دانستن ضریب پسا، سرعت ترمینال به صورت رابطه (6) محاسبه می شود.

$$V_{\mathrm{T}} = \sqrt{\frac{4d(\rho_{\mathrm{I}} - \rho_{\mathrm{g}})g}{3\rho_{\mathrm{I}}C_{\mathrm{D}}}} \tag{6}$$

تلاشهای بسیاری ارائه رابطه سرعت ترمینال حباب انجام شده است که شامل ارائه رابطه مستقیم برای سرعت ترمینال حباب یا ارائه رابطه برای ضریب پسا بوده که به اختصار در جدول 1 با روابط (7-11) آمده است.

مور [4] ضریب پسا برای حباب بیضوی را در جریان، نیروی لزج غالب براساس عدد رینولدز و ضریب منظر ارائه کرد که برای جریان نیروی لزجت غالب نتایج بسیار مناسب بود. تومیاما و همکاران [5] و تومیاما [6] نیز ضریب پسا را برای در جریان نیروی تنش سطحی غالب براساس عدد اتووس و ضریب منظر ارائه کردند. مور [4] مدلی برای ضریب منظر به صورت تابعی از عدد وبر برای حبابهای کوچک ارائه کرد. سوگیهارا و همکاران [7] شکل حباب را در آب خالص مورد مطالعه قرار دادند و مدل مور را برای حبابهای با ضریب منظر 1-2 گسترش دادند. این دو مدل برای سیالات با لزجت کم ارائه شدهاندو اثر لزجت را لحاظ نکردهاند. لژندره و همکاران [8] حرکت حباب در سیالات لزج را مورد بررسی قرار دادند و مدل مور را با معرفی فاکتور M برای لحاظ کردن نیروی لزجت اصلاح کردند.

شیوه حرکت حباب در سیال با توجه به رژیم جریان به سه دسته خطی، زیگزاگ و مارپیچ تقسیم میشود، وو و غریب [9] شکل و مسیر حرکت حباب را در آب تمیز برای محدوده 1-2 میلیمتر مورد بررسی قرار دادند و دریافتند برای حبابهای کمتر از 1.5 میلیمتر حرکت به صورت خطی و برای حبابهای بزرگتر به صورت زیگزاگ است.

یک روش کنترل حباب اعمال میدان مغناطیسی خارجی است مطالعات زیادی بر اثر میدان مغناطیسی یکنواخت و غیر یکنواخت بر جریان حبابی انجام شده است. هرچند مطالعات درباره تأثیر میدان مغناطیسی یکنواخت بر حرکت حباب در سیال دی الکتریک بسیار نادر است و پژوهشهای موجود صوفا جنبه عددی داشته و پژوهش تجربی در این زمینه وجود ندارد. ژانگ و همکاران [10] تأثیر میدان مغناطیسی را بر جریان حباب در فلز مایع مورد بررسی قرار داند که نتایج حاکی از افزایش سرعت حباب تحت میدان یکنواخت در سیال الکتریکی بود. نخستین بار کی [11] نشان داد میدان مغناطیسی یکنواخت بر حباب و قطره در سیال دی الکتریک تأثیر دارد و آن نیز به دلیل تفاوت ضریب امپدانس دو سیال است. کی فرض کرد نیروی وارده

جدول 1 روابط ارائه شده برای سرعت ترمینال و ضریب پسا

توضيحات	رابطه		محقق
برای حبابهای کوچک	$V_{\rm T} = \frac{1}{18} \frac{(\rho_{\rm l} - \rho_{\rm g})}{\mu_{\rm l}} g d^2$	(7)	استوكس [15]
برای حبابهای در سیال نیوتونی خالص یا دارای ذرات	$V_{\rm T} = \frac{\sin^{-1}\sqrt{1 - E^2} - E\sqrt{1 - E^2}}{1 - E^2} \times \sqrt{\frac{8\sigma}{\rho_{\rm l}d}E^{\frac{4}{3}} + \frac{\Delta\rho gd}{2\rho_{\rm l}}\frac{E^{\frac{2}{3}}}{1 - E^2}}$	(8)	تومیاما و همکاران <u>[5]</u>
برای محدوده بزرگی از حبابها در سیالات لزج	$C_D = max\{\frac{24}{Re}(1 + 0.1Re^{0.75}), min[\frac{8}{3}, \frac{2}{3}\sqrt{Eo}]\}$	(9)	ایشی و چاولا [16]
برای حبابهای صلب و عدد رینولدز کمتر از 130	$C_{D} = \frac{24}{Re} (1 + 10.173 Re^{0.667}) + \frac{0.413}{1 + 16300 Re^{-1.09}}$	(10)	تورتون و ليونسپايل [17]
برای تمام حبابها در سیالات بدون ذرات	$C_D = \frac{16}{Re} \left\{ 1 + \left[\frac{8}{Re} + \frac{1}{2} (1 + 3.315 Re^{-0.5}) \right]^{-1} \right\}$	(11)	مى و كلانسر [18]

فقط بر سطح مشترک دوفاز اثر می کند. انصاری و همکاران [12] تأثیر میدان مغناطیسی را بر حباب هوای داخل آب را با روش لول ست مورد مطالعه قرار دادند و دریافتند وجود میدان مغناطیسی سبب افزایش سرعت صعود حباب، افزایش ضریب منظر و افزایش پایداری حباب می شود. حدیدی و جلالی [13] مسأله الحاق دو حباب را در حضور میدان مغناطیسی مورد مطالعه قرار دادند و نشان دادند میدان مغناطیسی سبب تعجیل در الحاق دو حباب می شود. حدیدی و جلالی [14] مسأله صعود دو حباب کنار هم را در سیال لزج دی الکتریک مورد بررسی قرار دادند که حاکی از آن بود که می توان از میدان مغناطیسی برای جلوگیری از الحاق دو حباب مجاور استفاده کرد. با توجه به پیشینه پژوهش، خلاء پژوهش تجربی تأثیر میدان مغناطیسی بر حباب و احساس می شود که در این پژوهش تأثیر میدان مغناطیسی بر حباب و خصوصیات هیدرودینامیکی آن به صورت تجربی مورد بررسی قرار گرفته و خصوصیات میدان عمود بر مسیر حرکتی حباب است.

2- سیستم آزمایشگاهی

1-2- اجزاء سیستم آزمایشگاهی

در پژوهش حاضر رفتار حباب در پنج سیال مختلف تحت تأثیر میدان مغناطیسی مورد مطالعه قرار گرفته است. برای این منظور سیستم آزمایشگاهی مطابق آنچه در شکل 1 نشان داده، ساخته شده است. کانال جهت ملاحظه جریان داخل و رفتار حباب از جنس اکریلیک شفاف استفاده شده است. کانالی با سطح مقطع 3 در 3 و طول 100 سانتی متر مطابق شکل تعبیه شده است (شماره 3).

برای تولید حباب از کمپرسور هایلا استفاده شده است (شماره 1) که برای کنترل جریان هوا از شیر سماوری هوا (شماره 2)، همچنین از نازل با قطر خارجی 6 و قطر داخلی 4 میلی متر برای تولید حباب استفاده شده است. جهت نورپردازی و فیلمبرداری هم به ترتیب از لامپ ال ای دی 2 (شماره 5) و از صفحه کدر برای پخش کردن نور و انجام دادن فرآیند سایه نگاری 3 (شماره 6) و همچنین از دوربین کنون 4 با سرعت فیلمبرداری 4 5 استفاده شده است (شماره 4). محدوده فیلم برداری از فاصله 4 5 سانتی متری از کف

در جدول 2 خصوصیات فیزیکی هریک از سیالات مورد استفاده آورده شده است. دمای محیط آزمایشگاه در طول آزمایشات 25 درجه سانتی گراد و 50 خصوصیات فیزیکی هم در همین دما ارائه شده است. محلول گلیسیرین 50 حاوی 500 حجمی گلیسیرین و 500 آب است. محلول گلیسیرین 500 حجمی آب 500 گلیسیرین 502 نام گذاری شده است. محلول 503 حاوی 504 حجمی گلیسیرین و 505 آب و در نهایت سیال 504 محلول خالص گلیسیرین و فاقد آب است.

برای تولید میدان مغناطیسی از آهنربای دائمی نئودیمیومی استفاده شده که در شرایط آزمایش توانایی تولید میدان مغناطیسی 0.042 تسلا را دارد و به صورت یکنواخت اعمال شده است. دلیل انتخاب میدان عمود بر مسیر حرکتی شامل دو بخش محدودیتهای آزمایشگاهی که امکان اعمال میدان یکنواخت در راستای حرکت را از بین برده و همچنین نزدیکی این حالت به آنچه در صنعت اتفاق می افتد، است به گونهای که در برخی نیروگاههای هستهای اعمال میدان در راستای عمود بر جریان اتفاق می افتد.

جدول 2 خصوصیات سیالات

Table 2 Fluid properties						
تنش سطحی (<u>mN</u>)	لز <i>جت</i> (mPa. s)	چگالی (kg)	سيال			
72	0.86	996.7	آب			
71	2.575	1076.0	گلیسیرین (S1)			
70	6.88	1128.7	گلیسیرین (S2)			
67	66.903	1207.9	گلیسیرین (S3)			
65	905.68	1260.7	گلیسیرین (S4)			
-	1.8×10 ⁻²	1.2	هوا			

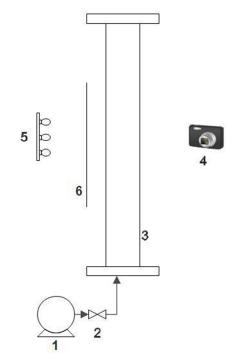


Fig. 1 Experimental apparatus: 1.compressor 2.valve 3.channel (test section) 4.camera 5.LED 6.opaque sheet

شکل 1 سیستم آزمایشگاهی 1- کمپرسور، 2- شیر دو طرفه، 3- کانال، 4- دوربین، 5- لامپ، 6- صفحه مات

2-2- پارامترهای مورد بررسی

با انجام فرآیند آنالیز تصویر علاوهبر بهدستآوردن سرعت صعود حباب می توان سطح حباب، حجم حباب، شتاب حباب و همچنین ضریب دید که پارامترهای مهمی در مطالعه جریان حباب است را محاسبه و تحلیل کرد. ضریب دید حباب به صورت تقسیم قطر بزرگ حباب به قطر کوچک حباب تعریف می شود، که به صورت شماتیک در شکل 2 و رابطه مورد استفاده نیز در رابطه (12) آمده است.

$$E = aspect ratio = w/h$$
 (12)

3- آناليز تصوير

برای انجام آنالیز تصویر ابتدا به تعدادی عکس از دوربین با سرعت بالا مانند آنچه در شکل 3 مشاهده می شود نیاز است. تصویرها چگونگی حرکت حباب هوا در سیالات مختلف را نشان می دهد. هریک از عکسها دارای تفکیک پذیری 3 240 2 پیکسل است که این قدرت تفکیک پذیری مربوط به

¹ HAILEA-ACO 5505

² LED

³ Shadowgraphy

⁴ Canon Power Shot SX 220 HS

⁵ resolution

فیلمبرداری با سرعت 240 فریم بر ثانیه است که در نتیجه فاصله زمانی بین دو عکس متوالی برابر با 0.00416 ثانیه است. با توجه به محدوده سرعتهای آزمایش قابل پذیرش است، همچنین با کاهش سرعت فیلمبرداری تفکیکپذیری افزایش می یابد. تصویر برداری تحت نورپردازی کاملا یکنواخت در تمام میدان دید انجام شده و همان گونه که مشخص است مرز دو فاز از هم به خوبی مرز دیوار جامد و محل اتصال قابل تشخیص و تفکیک است. قسمتهای میانی حباب با پیکسلهای خاکستری روشن مشخص شده و در قسمتهای مجاور پیکسلهای تیرهتری مشخص است که نشاندهنده مرز حباب است.

شکل 3 نشان دهنده مسیر حرکتی حباب در آب و مؤید حرکت زیگزاگ آن است.

1-3- فرآيند آناليز تصوير

شکل 4 یکی از تصاویر است که حرکت حباب در گلیسیرین %100 را نشان میدهد که مراحل آنالیز تصویر روی آن انجام شده است.

با تمامی عکسهای گرفتهشده بهعنوان ماتریسهای 302×30 رفتار می شود که درایههای ماتریس به صورت عددی بین 0-256 ذخیره شده است. مقدار هریک بستگی به میزان خاکستری بودن آن پیکسل دارد. برای مجزا کردن سطح تماس دو فاز از سطح تماس هریک از فازها با دیواره از یک عکس که فضا فقط از یک فاز پر شده استفاده می شود تا یک مقدار بحرانی برای عکس محاسبه شود که این مقدار شدت نرمال شده عکس است که با روش او تسو 1 محاسبه شده است که مقدار هریک بستگی به میزان خاکستری بودن آن پیکسل دارد. برای مجزاکردن سطح تماس دو فاز از سطح تماس هریک از فازها با دیواره از یک عکس که فضا فقط از یک فاز پر شده استفاده می شود، مانند شکل 2 تا یک مقدار بحرانی برای عکس محاسبه شود است. با این روش میزان جمع وزنی متغیرهای دو مجموعه پیکسلها، مقدار پیکسلهای جلو و عقب عکس کمینه می شود تا در واقع به جز حباب باقی پیکسلهای جو شوند.

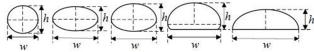


Fig. 2 Schematic diagrams of typical bubble shapes شكل 2 تصوير شماتيك از حالات مختلف شكل حباب

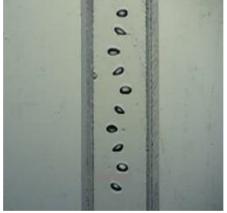


Fig. 3 Bubble motion in water

شکل 3 حرکت حباب در آب

در نتیجه با پیداکردن این مقدار بحرانی می توان از آن برای تبدیل عکس به عکس باینری استفاده کرد. برای این کار از تابع graythresh در نرم افزار متلب استفاده می شود. با انجام این کار می توان مقادیر شدتی عکس خاکستری را به مقادیر جدیدی تبدیل کرد و با استفاده از تابع imadjust در نرم افزار متلب می توان مقادیر خاکستری مربوط به پشت و جلوی عکس را فیلتر کرد. تأثیر این پیش پردازش روی شکل 4 و در شکل 6 نشان داده شده است.

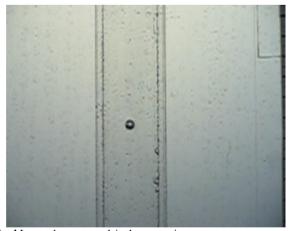


Fig. 4 Image chosen to explain the processing sequence شکل 4 عکس انتخابی برای توضیح روند آنالیز

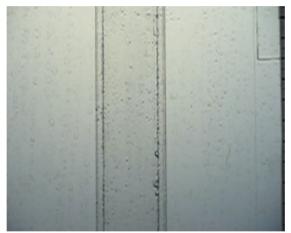


Fig. 5 Image of cross section without bubble

شكل 5 عكس سطح مقطع بدون حباب

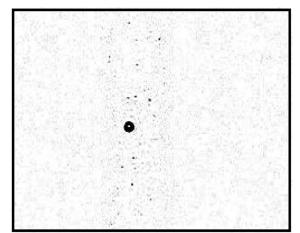


Fig. 6 Gray levels image of Fig.4

شکل 6 تصویر خاکستری حاصل از شکل 4

1 Otsu

در نهایت با در نظر گرفته نشدن اجزا پشت عکس فقط مرز بین دو فاز مورد تأکید قرار می گیرد. در نهایت عکس می تواند تبدیل به عکس باینری شود که برای این کار از تابع im2bw استفاده می شود و نتیجه آن به صورت شکل 7 است.

سپس برای یافتن مرز حباب از دستور کنی استفاده شده است که تناسب مناسبی میان دقت و سرعت محاسبات به وجود می آورد، همچنین با فیلتر کردن موارد اضافی شکل 8 حاصل خواهد شد. در ادامه با پر کردن ناحیه داخل قطره با تابع ایم فیل 2 در متلب می توان سطح مقطع و سرعت و قطر و مساحت قطره را محاسبه و نتایج حاصل را می توان استفاده کرد. شکل های 8 و 9 نشان دهنده نتایج حاصل از توابع کنی و ایم فیل است.

2-3- يسيردازش

با انجام مراحل توضیح داده شده حال امکان استفاده از تابع bw باندریز برای یافتن مرکز جرم حباب و سطح مقطع حباب وجود دارد. برای این امر تنها نیاز است ضریب تبدیلی بین پیکسل و اندازه واقعی به واحد متر تعریف کرد، سپس با داشتن موقعیت در هریک از راستاها سرعت را با تقریب خطی درجه اول به صورت رابطه (13) می توان به دست آورد.

$$v = \frac{dy}{dt} = \frac{y_2 - y_1}{\Delta t} \tag{13}$$

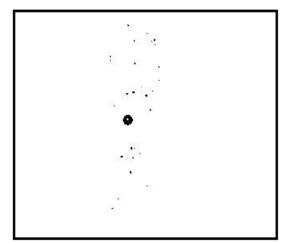


Fig. 7 Binary image of Fig.4

شكل 7 تصوير باينرى شكل 4

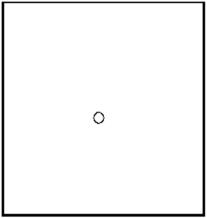


Fig. 8 Edges extracted with the canny method by the binary images شکل 8 مرزهای تشخیص داده شده به روش کنی از تصویر باینری

شكإ

Canny

•

Fig. 9 Reconstructed bubble by imfill method .imfill method شكل 9 حباب بازسازى شده توسط روش

 Δt و نشان و بنیده موقعیت در راستای حرکت حباب و y (13) در رابطه y (13) نشان دهنده معکوس تعداد فریم ثبتشده بر ثانیه است. در شکل 10 نمونه از تصویر پسپردازش شده ارائه شده است.

4-نتايج

1-4- نتایج بدون میدان مغناطیسی

از آنجا که سرعت صعود حباب پارامتر بسیار مهمی در جریان تک حباب است، در این قسمت علاوهبر مدلهای ارائهشده در جدول 1 دو مدل جدید دیگر نیز ارائه شده است که به همراه مدل تومیاما و همکاران [5] با بیشترین دقت سرعت صعود را پیشبینی میکنند. مدل نخست توسط ماریو و تالایا [9] ارائه شده است. ایشان سرعت صعود حباب را براساس آنالیز ابعادی و استفاده از نتایج آزمایشگاهی برای تعیین ضرایب بهدست آوردند. پژوهش آنها طیف وسیعی از عدد رینولدز را دربر میگرفت که در نتیجه طیف وسیعی از قطر حباب را مورد بررسی قرار دادند. برای حبابهای مورد بحث در پژوهش حاضر آنها رابطه (14) را ارائه کردند.

$$V_{\rm T} = \left(0.289 \frac{g d_{\rm e} \Delta \rho}{\rho_{\rm l}} + 877.193 \frac{\mu_{\rm l} g^{0.5}}{\rho_{\rm l} d_{\rm e}^{0.5}}\right) \tag{14}$$

رابطه بالا برای محدوده $d_{\rm e} < 1.34~{\rm cm}$ قابل پذیرش است که تمامی موارد آزمایش شده در همین محدوده است.

مدل دوم ارائهشده در این قسمت رابطه ارائهشده توسط رودریگز و همکاران [20] است. آنها برای پیشبینی سرعت حباب با نوشتن تعادل نیرویی و همچنین استفاده از مدلهای موجود رابطه (15) را ارائه دادند.

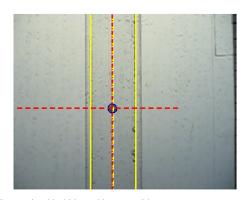


Fig. 10 Determined bubble and its centroid

شكل 10 حباب تشخيص دادهشده و مركز آن

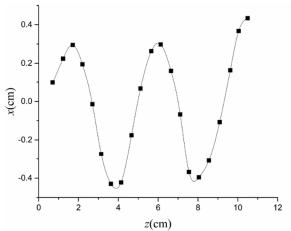


Fig. 12 Bubble trajectory in water

شکل 12 مسیر حرکت حباب در آب

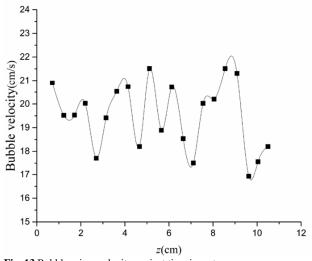


Fig. 13 Bubble raises velocity against time in water
شكل 13 سرعت صعود حباب برحسب زمان در آب

جدول 3 مقایسه نتایج کار حاضر با روابط پیشنهادی برای آب

 Table 3 Comparison between this study and other correlation in water

 (15)
 (14)
 (8)
 کار حاضر

 19.55
 21.94
 19.34
 19.498

 0.26%
 12.5%
 -0.8%

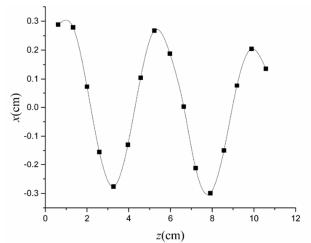


Fig. 14 Bubble trajectory in S1

شکل 14 مسیر حرکت حباب در محلول S1

$$V_{\rm T} = \frac{1}{\sqrt{\left(\frac{1}{V_{11}^2} + \frac{1}{V_{12}^2}\right)}} \tag{15}$$

در رابطه بالا V_{T1} به صورت معادله (16) تعریف شده است.

$$V_{\text{T1}} = V_{\text{Tpot}} (1 + 0.73667 \frac{(gd_{\text{e}})^{0.5}}{V_{\text{Toot}}})$$
 (16)

در معادله 16 نیز $V_{\rm Tpot}$ نشان دهنده سرعت صعود حباب در جریان پتانسیل که در آن از لزجت صرف نظر شده است. سرعت حباب در سیال غیرلزج نیز به صورت معادله (17) تعریف می شود.

$$V_{\text{Tpot}} = \frac{1}{36} \frac{\Delta \rho g d_{\text{e}}^2}{\mu_{\text{i}}} \tag{17}$$

همچنین V_{T2} به صورت رابطه (18 $oldsymbol{1}$ تعریف میشود.

$$V_{T2} = \left(\frac{3\sigma}{\rho_{\rm l}d_{\rm e}} + \frac{gd_{\rm e}\Delta\rho}{2\rho_{\rm l}}\right)^{0.5} \tag{18}$$

در ادامه نتایج کار حاضر ارائه شده است.

ابتدا نتایج مربوط به جریان حباب در سیالات مختلف ارائه شده است. تمام آزمایشات برای بیش از 100 حباب تکرار شده و نتایج پس از پالایش دادههای پرت میانگینگیری شده است. میزان اختلاف میان دادهها و داده گزارششده برای تمامی موارد کمتر از %1 است. شکل 11 نشاندهنده سرعت برحسب لزجت که در آن میزان خطا نیز مشخص شده است. در شکلهای 12 و 13 به ترتیب مسیر عبوری حباب و سرعت صعود حباب برای مقادیر مختلف مکان و زمان آورده شده است. نتایج حاکی از آن است که حرکت عبوری حباب بهصورت زیگزاگ و همچنین سرعت صعود هم دارای نوساناتی است که سرعت ترمینال حباب (cm/s) 19.4984 است. با توجه به میزان ضریب منظر که برابر است با 14.4933 و مقادیر خصوصیتهای فیزیکی سیالات مقادیر سرعت برای هریک از روابط ارائهشده در جدول 3 آمده است نتایج حاکی از دقت بیشتر مدل رودریگز و همکاران [20] دارد. قطر میانگین حباب 0.444

در شکلهای 14 و 15 به ترتیب خط مسیر و سرعت صعود حباب در سیال 30% گلیسیرین آورده شده است. در تصویر حرکت حباب آورده شده است که برای این جریان نیز حرکت به صورت زیگزاگ بوده، ولی به دلیل افزایش لزجت دامنه حرکت (فاصله بین بیشینه و کمینه محور x) کاهش یافته است. با ضریب منظر 1.45 و قطر میانگین حباب 0.4074 سانتی متر سرعت ترمینال حباب (19.772(cm/s) است که نتایج در جدول 4 نشان دهنده دقت بالاتر مدل تومیاما و همکاران [5] دارد.

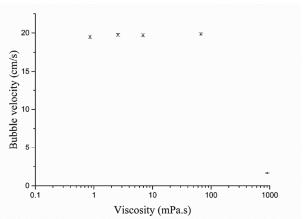


Fig. 11 Bubble raises velocity with its error bar against viscosity
شكل 11 سرعت صعود حباب با ميزان خطا برحسب لزجت

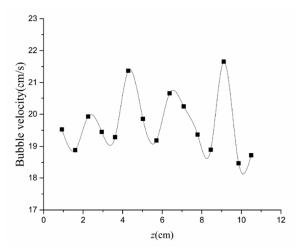


Fig. 17 Bubble raises velocity against time S2 S2 محل 17 سرعت صعود حباب بر زمان در محلول گلیسیرین

جدول 5 مقایسه نتایج کار حاضر با روابط پیشنهادی برای محلول Table 5 Comparison between this study and other correlation in S2

(15)	(14)	(8)	کار حاضر	رابطه
24.26	52.2	19.38	19.699	ميزان محاسبهشده
23.1%	164%	-1.6%		يزان خطا

در جدول ایک 19.84 میرسد. نتایج نحوه حرکت و سرعت صعود حباب به ترتیب در شکلهای 18 و 19، میزان خطای هریک از روابط پیشبینی کننده در جدول آورده شده است که حاکی از دقیق بودن مدل تومیاما و همکاران [5] دارد. با افزایش درصد گلیسیرین به محلول خالص گلیسیرین باز هم مسیر عبوری همان گونه که در شکل 20 دیده می شود خطی باقی می ماند و سرعت صعود، ضریب منظر به شدت کاهش می یابند به گونه ایی که با ضریب منظر (cm/s) است. در شکل 21 سرعت صعود حباب برحسب زمان رسم شده است. در جدول 7 سرعت ترمینال حباب با مدلهای موجود مقایسه شده که نشان دهنده تمام روابط پیشنهادی دارای خطای زیادی است. دلیل این امر آن است که حباب در ناحیه ای که نیروی لزجت غالب است قرار دارد و باید از مدلهای مربوط به این رژیم که مدل استوکس [15] است استفاده شود. با در نظر گرفتن مدل استوکس خطای برابر %2.64 به دست آمد که در حد قابل پذیرش است.

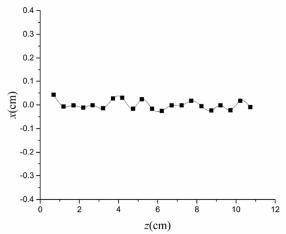


Fig. 18 Bubble trajectory in S3

شکل 18 مسیر حرکت حباب در محلول S3

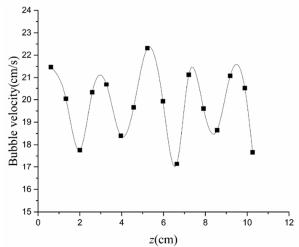


Fig. 15 Bubble raises velocity against time in S1

S1 سرعت صعود حباب برحسب زمان در محلول گلیسیرین

جدول 4 مقایسه نتایج کار حاضر با روابط پیشنهادی برای محلول Table 4 Comparison between this study and other correlation in S1

Tuble I comparison between this study and other contention in SI					
)	(14)	(8)	کار حاضر	رابطه	
.67	33.84	19.30	19.772	ميزان محاسبهشده	
8%	71.1%	-2.1%		ميزان خطا	

در ادامه نتایج مربوط به سیال حاوی 50% گلیسیرین آورده شده است. (شکلهای 16 و 17) به دلیل تفاوت کم خواص فیزیکی میان سیال 5% و 30% نتایج حاصل با نتایج حاصل برای 30% تفاوت اندکی دارد و این بار نیز مسیر حرکت به صورت زیگزاگ و با دامنه کمی کمتر و با ضریب منظر 1.46 و قطر میانگین 0.4094 سانتی متر به سرعت ترمینال 1.4099 (cm/s) می رسد که با توجه به جدول 5 به مدل تومیاما و همکاران [5] نزدیک تر است.

با افزایش درصد گلیسیرین و رسیدن به %80 حجمی لزجت افزایش یافته و سبب تغییر شدید در مسیر حرکتی حباب میشود و مسیر حباب از زیگزاگ در لزجتهای کمتر به حرکت تقریبا خطی در این جریان میرسد و دامنه حرکتی حباب به شدت کاهش پیدا میکند، ولی این افزایش لزجت سبب افزایش ضریب منظر و بیضوی ترشدن حباب و سرعت صعود می شود. به این صورت که با ضریب منظر 1.83 و قطر میانگین 0.4259 به سرعت ترمینال

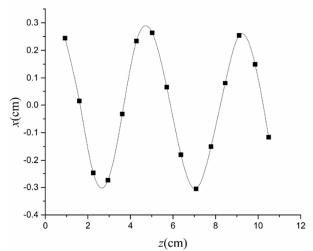


Fig. 16 Bubble trajectory in S2

شکل 16 مسیر حرکت حباب در محلول S2

جدول 7 مقایسه نتایج کار حاضر با روابط پیشنهادی برای محلول 34 Table 7 Comparison between this study and other correlation in S4

Table 7 Comparison between this study and other correlation in 54					
را	بطه	کار حاضر	(8)	(14)	(15)
می	زان محاسبهشده	1.622	9.6	1.618	3.81
ميزا	ن خطا		478%	-2.64%	129.5%

با توجه به نتایج موجود در جدول 7 میتوان دریافت که جریان حباب با قطر 0.46 سانتیمتر در گلیسیرین در محدوده نیرویی تنش سطحی غالب قرار نمی گیرد و نباید از روابط موجود برای این ناحیه استفاده کرد. تا درصد حجمی 80% گلیسیرین روابط محدوده نیروی تنش سطحی غالب قابل قبول است. به طور کلی رابطه (8) برای این محدوده و رابطه (7) برای گلیسیرین 100% مطلوب است.

2-4- تأثير ميدان مغناطيسي

با اعمال میدان مغناطیسی یکنواخت و تحت شرایط یکسان تمام آزمایشات برای هر جریان دوباره تکرار شده است و نتایج حاصل حاکی از تأثیر میدان مغناطیسی بر جریان حباب در سیال دیالکتریک دارد که تاکنون به آن کمتر توجه شده است. در ادامه به بررسی اثر میدان بر هریک از جریانهای بحثشده در قسمت پیشین پرداخته شده است. ابتدا نتایج مربوط به حباب هوا در آب ساکن ارائه شده که همانطور که در شکل 22 قابل مشاهده است حضور میدان مغناطیسی سبب تغییر مسیر حرکتی نمیشود و همچنان مسیر بهصورت زیگزاگ باقی میماند، اما دامنه حرکت به میزان %25.2 کاهش حضور و در عدم حضور میدان مغناطیسی است نشاندهنده افزایش %4.6 سرعت ترمینال حباب است هر چند وجود میدان مغناطیسی سبب سرعت ترمینال حباب است هر چند وجود میدان مغناطیسی سبب بیشتربودن سرعت صعود در تمام نقاط نیست، اما به صورت میانگین سبب افزایش %7.45 در میرب منظر می شود.

با افزایش گلیسیرین و رسیدن به %30 حجمی گلیسیرین نیز میدان مغناطیسی تأثیرگذار است و با توجه به شکلهای 24 و 25 حرکت همچنان زیگزاگ باقی میماند، اما دامنه حرکتی %21.7 کاهش می یابد که نسبت به آب خالص به میزان کمتری کاهش یافته است، همچنین سرعت صعود نیز 5.7% افزایش را نشان می دهد که نشان از افزایش بیشتر سرعت نسبت به

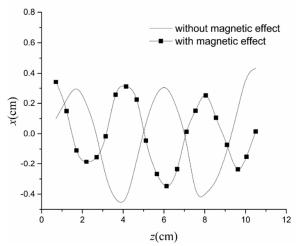


Fig. 22 Effect of magnetic field on bubble trajectory in water شکل 22 تأثیر میدان مغناطیسی بر مسیر حرکتی حباب در آب

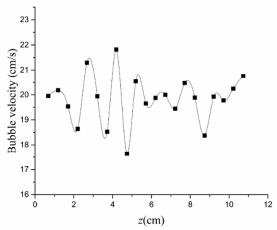


Fig. 19 Bubble raises velocity against time in S3

شكل 19 سرعت صعود حباب برحسب زمان در محلول S3

جدول 6 مقایسه نتایج کار حاضر با روابط پیشنهادی برای محلول S3

Table 6 Comparison between this study and other correlation in 33						
(15)	(14)	(8)	کار حاضر	رابطه		
14.88	152.2	19.46	19.84	ميزان محاسبهشده		
-25%	667%	-1 9%		بينان خطا		

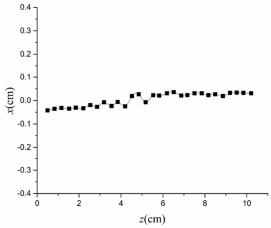


Fig. 20 Bubble trajectory in S4

S4 مسیر حرکت حباب در محلول S4

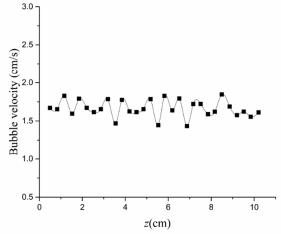


Fig. 21 Bubble raises velocity against time in S4 S4 سرعت صعود حباب برحسب زمان در محلول 21

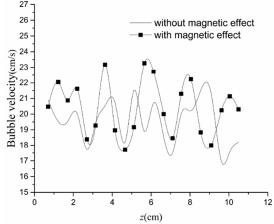


Fig. 23 Effect of magnetic field on bubble raises velocity in water شكل 23 تأثير ميدان مغناطيسي بر سرعت صعود حباب در آب

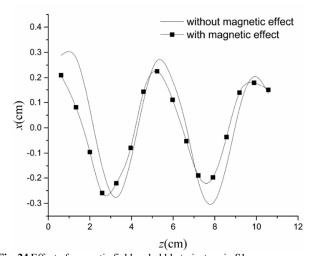


Fig. 24 Effect of magnetic field on bubble trajectory in S1
S1 معلل 24 تأثیر میدان مغناطیسی بر مسیر حرکت حباب در محلول

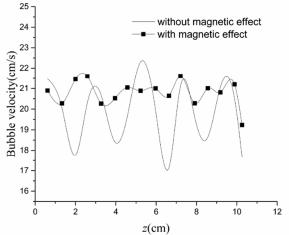


Fig. 25 Effect of magnetic field on bubble raises velocity in S1 S1 مكل 25 تأثير ميدان مغناطيسي بر سرعت صعود حباب در محلول

سرعت در آب است. ضریب منظر %7.6 افزایش را نشان میدهد که تقریبا با مقدار افزایش ضریب منظر در آب یکسان است.

در ادامه نتایج مربوط به محلول %50 حجمی در شکلهای 26 و 27 ارائه شده است بازهم با توجه به نزدیکی خصوصیات محلول %30 و \$50 نتایج

حاصل برای این جریان بسیار مشابه جریان در سیال %30 است. مسیر حرکت همچنان زیگزاگ است و میدان مغناطیسی سبب کاهش %20.4 دامنه حرکت، افزایش %6.3 سرعت ترمینال صعود و همچنین افزایش %7.5 ضریب دید میشود.

در جریان حباب داخل سیال %80 به دلیل افزایش شدید لزجت مطابق

شکل 28 مسیر حرکت حباب دستخوش تغییرات زیادی نشده و تنها 4.1% کاهش داشته است. با توجه به شکل 29 سرعت ترمینال حباب 7.9% درصد افزایش داشته است که نسبت به جریانهای پیشین بیشترین افزایش را نشان میدهد. در بیشتر نقاط سرعت لحظهای حباب تحت اثر میدان بیشتر از حباب بدون اثر میدان است، همچنین ضریب منظر فقط 2.1% افزایش دارد. در جریان حباب در گلیسیرین خالص نیز به دلیل لزجت بالا مسیر حرکت خطی باقی میماند و با توجه به شکل 30 تغییر چندانی ندارد و دامنه حرکت 3.5% کاهش می یابد. با توجه به شکل 31 سرعت لحظهای در تمام حرکت افزایش ۱۹۵۰ در نمان نقاط بیشتر از حالت بدون میدان مغناطیسی است و همچنین سرعت ترمینال حباب افزایش 10% درصدی دارد که می تواند بسیار حائز اهمیت باشد. ضریب منظر به میزان 19.9% افزایش دارد که دلیل آن لزجت بالای سیال است.

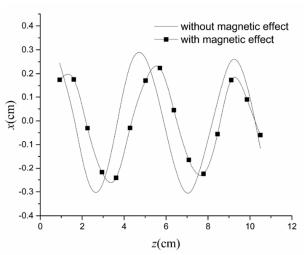


Fig. 26 Effect of magnetic field on bubble trajectory in S2 S2 تأثیر میدان مغناطیسی بر مسیر حرکت حباب در محلول

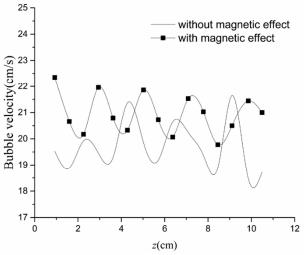


Fig. 27 Effect of magnetic field on bubble raises velocity in S2 S2 تأثیر میدان مغناطیسی بر سرعت صعود حباب در محلول

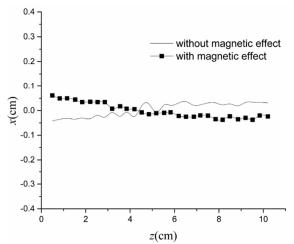


Fig. 30 Effect of magnetic field on bubble trajectory in S4 S4 ميدان مغناطيسي بر مسير حركت حباب در محلول

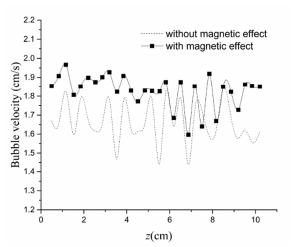


Fig. 31 Effect of magnetic field on bubble raises velocity in S4 هکل 31 تأثیر میدان مغناطیسی بر سرعت صعود حباب در محلول

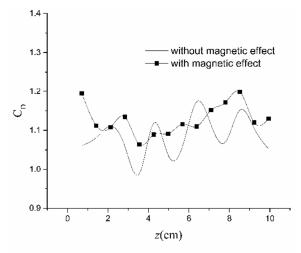


Fig.32 Effect of magnetic field on bubble drag coefficient in water شکل 32 تأثیر میدان مغناطیسی بر ضریب پسا حباب در آب

1- كاهش دامنه حركت حباب كه اين كاهش با افزايش لزجت كمتر مىشود.

2- افزایش سرعت صعود و ترمینال حباب که این افزایش با افزایش لزجت افزوده می شود.

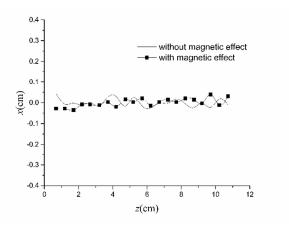
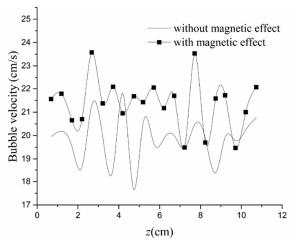


Fig. 28 Effect of magnetic field on bubble trajectory in S3

مسکل 28 تأثیر میدان مغناطیسی بر مسیر حرکت حباب در محلول 33



3-4- ضریب یسا

در این قسمت تأثیر میدان مغناطیسی بر ضریب پسا حباب با توجه به رابطه ایشی و چاولا [16] در سه سیال آب، 8 و 8 محاسبه شده است 8 نتایج برای آب در شکل 8 و برای مقایسه سیال 8 و 8 در شکل 8 آورده شده است. میدان مغناطیسی با توجه به شکل سبب افزایش ضریب پسا میشود 8 دلیل آن ناشی از افزایش ضریب منظر است. به عبارت دیگر وجود میدان مغناطیسی سبب آن میشود 8 شکل حباب از حالت 8 وی خارج شود، این امر سبب افزایش مساحت سطح مقطع و در نتیجه افزایش ضریب منظر می میشود. این افزایش ضریب منظر نیز برای سه سیال آب، 8 گلیسیرین 80% حجمی و 8 گلیسیرین 80% است.

5- نتيجه گيري

در این پژوهش حرکت یک حباب در ستون مایع ساکن برای 5 سیال مختلف آب و محلولهای 30%، 50%، 80% و 100% گلیسیرین مورد مطالعه تجربی قرار گرفته است. مسیر حرکت، سرعت صعود و ضریب منظر که سه پارامتر مهم در هیدرودینامیک حباب هستند مورد تحلیل قرار گرفته است که نتایج حاصل نشاندهنده دقت بهتر رابطه توسط تومیا و همکاران [5] رابطه (8) نسبت به سایر روابط پیشنهادی برای سرعت حباب دارد. هدف اصلی پژوهش بررسی تأثیر میدان مغناطیسی در جهت عمود بر مسیر حرکت بر حباب در سیال ساکن و تأثیر آن بر خصوصیات فیزیکی به شرح زیر است.

T ترمینال

7- مراجع

- [1] Grace, Shapes and velocities of bubbles rising in infinite, *Transactions of the Institution of Chemical Engineers*, Vol. 15, No. 1, pp. 116-120, 1973.
- [2] D. Bhaga, M. E. Weber, Bubbles in viscous liquids: Shapes, wakes and velocities *Fluid Mechanics*, Vol. 105, No. 1, pp. 61-66, 1981.
- [3] H. Yan, L. Liu, G. Zhao, J. Zhuang, Experimental studies on the terminal velocity of air bubbles in water and glycerol aqueous solution, *Experimental Thermal and Fluid Science*, Vol. 78, No. 1, pp. 254-265, 2016.
- [4] D. W. Moore, The velocity of rise of distorted gas bubbles in a liquid of small viscosity, *Fluid Mechanics*, Vol. 23, No. 04, pp. 27, 1965.
- [5] G. P. Celatab. A. Tomiyamaa, S. Hosokawaa, S. Yoshidaa, Terminal velocity of single bubbles in surface tension force dominant regime *Multiphase Flow*, Vol. 28, No. 9, pp. 1497-1519, 2002.
- [6] A. Tomiyama, Drag, lift and virtual mass forces acting on a single bubble, Proceedings of the 3rd International Symposium on Two-Phase Flow Modelling and Experimentation, Vol. 22-24, 2004.
- [7] K. Sugihara, T. Sanada, M. Shirota, M. Watanabe Behavior of single rising bubbles in superpurified water, *Chemical Engineering* of Japan, Vol. 33, No. 3 pp. 402–408, 2007.
- [8] D. Legendre, R. Zenii, J. Rodrigo Velez-Cordero, On the deformation of gas bubbles in liquids, *Physics of Fluids*, Vol. 24, No. 4, pp. 200-213, 2012.
- [9] M. Gharib M. Wu, Experimental studies on the shape and path of small air bubbles rising in clean water, *Physics of Fluids*, Vol. 14, No. 7, pp. 49-54, 2001.
- [10] C. Zhang, S. Eckert, G. Gerbeth, Gas and liquid velocity measurements in bubble chain driven two-phase flow by means of UDV and LDA, *Proceedings of The 5th International Conference* in *Multiphase Flow*, Yokohama, Japan, July 18-20.2004.
- [11] H. Ki, Level set method for two-phase incompressible flows under magnetic fields, *Computer Physics Communications*, Vol. 181, No. 6, pp. 999-1007, 2010.
- [12] A. Hadidi. M.R. Ansari, M.E. Nimvari, Effect of a uniform magnetic field on dielectric two-phase bubbly flows using the level set method, *Magnetism and Magnetic Materials*, Vol. 324, No. 23, pp. 4094-4101, 2012.
- [13] A.Hadidi, D. Jalali-Vahid, Numerical study of the uniform magnetic field effect on the interaction of bubbles in a viscous liquid column, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 15, No. 11, pp. 293-302, 2015.(in Persian
- [14] A. Hadidi, D. J alali-Vahid, Effects of uniform magnetic field on the interaction of side-by-side rising bubbles in a viscous liquid, *Chemical Engineering*, Vol. 33, No. 3, pp. 795-805, 2016.
- [15] S. G. G. Stokes, Mathematical and physical papers, pp. 134-158, London, Cambrige University Press, 1880.
- [16] M. Ishii, T. Chawla, Local drag laws in dispersed two-phase flow, Argonne National Laboratory, Vol.75, No.105, pp. 1-44, 1979.
- [17] R. Turton, O. Levenspiel, A short note on the drag correlation for spheres, *Powder Technology*, Vol. 47, No. 1, pp. 83-86, 1986.
- [18] R.Mei, J.F. Klausner, Unsteady force on a spherical bubble at finite Reynolds number with small fluctuations in the free-stream velocity, *Physics of Fluids*, Vol. 4, No. 1, pp. 1989-1993, 2002.
- [19] Mário A. R. Talaia, Terminal Velocity of a Bubble Rise in a Liquid Column, Mathematical, Computational, Physical, Electrical and Computer Engineering, Vol. 1, No. 4, pp. 220-224, 2007.
- [20] S. Baz-Rodríguez, A. Aguilar-Corona, A. Soria, Rising velocity for single bubbles in pure liquids, *Revista mexicana de ingeniería* química, Vol. 12, No. 2, pp. 269-278, 2012.

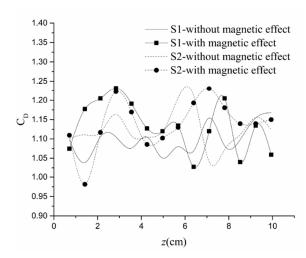


Fig.33 Effect of magnetic field on bubble drag coefficient in S1 and S2 شکل 33 تأثیر میدان مغناطیسی بر ضریب پسا حباب در محلولهای 31 و S2

3- افزایش ضریب منظر حباب که این افزایش با افزایش لزجت کاهش مییابد.

4- افزایش ضریب پسا که این افزایش با افزایش لزجت کاهش مییابد.

6- فهرست علائم

ضریب پسا $^{
m C_D}$

(m) قطر معادل حباب d

(m) قطر لوله D

Eo عدد اتوس ضريب منظر

J - + + J

 (m^2s^{-1}) شتاب گرانش g (m) قطر کوچک حباب h

عدد موتون M عدد موتون

M عدد مورتون P فشا (2-1s-m-

P فشار (kgm⁻¹s⁻²)

Re عدد رينولدز

(ms⁻¹) سرعت *u*

(m) قطر بزرگ حباب w

We عدد وبر

علائم يوناني

 $(kgm^{-1}s^{-1})$ لزجت دینامیکی μ

چگالی (kgm⁻³)

تنش سطحی (Nm⁻¹)

زيرنويسها

معادل

گاز g

مايع l