نشریه مهندسی مکانیک امیرکبیر

نشریه مهندسی مکانیک امیرکبیر، دوره ۵۱، شماره ۶ سال ۱۳۹۸، صفحات ۱۴۲۷ تا ۱۴۴۲ DOI: 10.22060/mej.2017.12679.5395

مطالعه عددی برخورد قطره آب به سطح با استفاده ازیک رویکرد نامیرا در مدل کردن سطح مشترک

محمد امدادی، سید پدرام پورنادری*

دانشکده مهندسی، دانشگاه یاسوج، یاسوج، ایران

تاریخچه داوری: دریافت: ۱۳۹۵/۱۲/۲۹ بازنگری: ۱۳۹۶/۰۲/۱۷ پذیرش: ۱۳۹۶/۰۲/۳۱ ارائه آنلاین: ۱۳۹۶/۰۳/۱۶

کلمات کلیدی: برخورد قطره روش سطح تراز روش سیال مجازی زاویه تماس

خلاصه: در این تحقیق، فرآیند برخورد قطره آب به سطح جامد با استفاده از یک رویکرد نامیرا در مدل کردن سطح مشترک، شبیه سازی می گردد. این رویکرد بر مبنای حل معادلات مومنتوم و پیوستگی با اعمال شرایط پرش مناسب در سطح مشترک می باشد. از روش سطح تراز برای ردیابی سطح مشترک و از تکنیک سیال مجازی برای اعمال دقیق شرایط پرش در سطح مشترک استفاده می شود. بدین ترتیب از میرا کردن کمیت ها در عرض سطح مشترک اجتناب و ناپیوستگی آن ها در سطح مشترک مفظ می شود. مقایسه نتایج شبیه سازی با نتایج آزمایشگاهی و عددی، دقت روش عددی را تأیید می کند. نتایج حاصل نشان می دهند که روش عددی مورد استفاده، در مقایسه با روش حجم سیال پیش بینی دقیق تری از رفتار قطره در فرآیند برخورد ارائه می دهد. اثر زاویه تماس قطره آب با سطح روی فرآیند برخورد بررسی می شود. در زوایای تماس کمتر از °۹۰، قطره آب پس از برخورد، روی سطح پخش می شود. ولی برای زوایای تماس بیشتر از °۹۰، قطره پس از پخش شدن شروع به جمع شدن می کند. در این حالت، پس از جمع شدن قطره امکان بلند شدن آن از روی مطح وجود دارد. با افزایش زاویه تماس، بیشینه شعاع پخش شدن قطره کاهش می امدن.

۱- مقدمه

بسیاری از پدیدههایی که در طبیعت وجود دارند دوفازی یا چندفازی محسوب میشوند. حرکت قطره باران در روزهای بارانی در هوا و یا حرکت موج بر روی سطح دریا و شکست امواج نمونههایی از مسائل دوفازی میباشند که در طبیعت مشاهده میشوند. امروزه یکی از مسائل مهم در جریانهای دوفازی مدل سازی برخورد قطره با سطح جامد است. در فرایندهای تماس قطرات سوخت با دیواره سیلندر، خنک کاری از طریق اسپری قطرات، قالب گیری فلزات، ایجاد پوشش سطوح به وسیله اسپری، جت مایع در سامانههای جریان گاز –جامد و بسیاری از فرایندهای دیگر، نیاز به شناخت دینامیک برخورد قطره به مطح جامد، قطره می تواند به سطح بچسبد یا از سطح جدا شود. حتی ممکن است قطرات به یکدیگر متصل شده و یا به قطرات ریز تر تبدیل شوند. با توجه به خصوصیات قطره و سطح احتمال دارد قطره

به راحتی سطح را تر کند یا میتواند همانند جیوه تمایلی برای قرار گرفتن روی سطح نداشته باشد. میزان ترشوندگی^۱ هر سطح بوسیله زاویه تماس بین مایع با سطح جامد مشخص می گردد [۳].

پدیده برخورد قطره با سطح مورد توجه بسیاری از محققین بوده است. در این مطالعه پیشینه کار در دو بخش آزمایشگاهی و عددی مورد یررسی قرار می گیرد. مطالعات گستردهای بصورت آزمایشگاهی در این زمینه انجام گرفته است که در اینجا به مهمترین آنها اشاره میشود.. در آزمایشهایی که رایوبو و همکاران [۴] انجام دادند، نتایج متفاوتی از برخورد قطره به سطح جامد گزارش دادند. آنها الگوهای متفاوت جریان از جمله تغییر شکل^۲، پخش شدن^۳، برخاست کامل قطره از روی سطح^۴ و برخاست پارهای قطره از روی سطح⁶ را گزارش کردند. کروکس و همکاران [۵] پدیده برخورد قطره به سطح جامد

- 2 Deposition
- 3 Splash
- 4 Rebounding
- 5 Partial rebounding

* نویسنده عهدهدار مکاتبات: sp.pournaderi@yu.ac.ir

¹ Wettability

را برای ترکیب آب و گلسیرین با درصدهای متفاوت بررسی کردند. نتایج نشان میدهد در شرایط کاملاً یکسان هر یک از این قطرات بسته به مقدار لزجت رفتار متفاوتی دارند و رژیمهای متفاوتی مشاهده می شود.. افزایش لزجت منجر به کاهش انرژی لازم برای برخاستن از سطح می شود. قطره با ضریب لزجت بالا، تمایل دارد روی سطح باقی بماند. گاتن و همکاران [۶] به بررسی آزمایشگاهی برخورد قطره خالص و قطره ناخالص (همراه با افزودنیهای سطحی') روی سطوح آبدوست٬ و آبگریز٬ پرداختند. ماهیت سطح نقش بسیار مهمی را در پدید آمدن رژیمهای مختلف جریان ایفا میکند. تغییر در لزجت و کشش سطحی به طور قابل توجهی در رفتار قطره (پهن شدگی قطره روی سطح و برگشت قطره پس از برخورد به سطح) تأثیر می گذارد. افزودنى هاى سطحى باعث كاهش كشش سطحى و ترشدن بيشتر سطح می گردد. با افزایش لزجت از میزان رطوبت پذیری قطره بر روی سطح کاسته می شود. تسا و همکاران [۷] به صورت تجربی برخورد قطره بر روی سطوح زبر را بررسی نمودند. آنها از طریق کنترل پارامترهای وبر و زبری سطح، رژیمهای مختلف برخورد را پیش بینی کردند و نشان دادند زبری سطح در اعداد وبر بالا (بیشتر از ۱۲۰) تاثیر خود را در رژیمهای مختلف بیشتر نشان می دهد. وادیلو و همکاران [۸] بصورت ازمایشگاهی، به مطالعه برخورد قطره روی سطح جامد با زاویه تماس ۵ تا ۱۷۹ درجه پرداختند. نتایج حاکی از آن بود که هر چه زاویه تماس به صفر نزدیکتر باشد ترشوندگی بیشتر است و هر چه زاویه تماس به ۱۸۰ نزدیکتر باشد آبگریزی افزایش مییابد.

تحقیقات متعددی نیز بصورت عددی در زمینه پدیده برخورد قطره به سطح انجام شده است. در اولین مدلهای ارائه شده در این زمینه، از اثر تنش سطحی و زاویه تماس صرفنظر شده بود. در مدلهای بعدی زاویه تماس به صورت یک زاویه ثابت در طول فرآیند برخورد قطره در نظر گرفته شده بود که نسبت به مدلهای اولیه دقت بیشتری داشت. بوسمن و همکاران [۹] به شبیهسازی عددی پدیده پخش قطره روی سطح پرداختند. آنها از متوسط زاویه مشاهده شده در آزمایشها برای انجام شبیهسازی استفاده و پدیده پخش را در سرعتهای بالا مطالعه کردند. در این مدل از الگوریتم ردیابی حجمی

که در سرعتهای بالا در موقع پخش شدن قطره بر روی سطح هر چه مقدار زاویه تماس کوچکتر باشد تعداد قطرههای ریزی که در فضای اطراف پخش میشوند کاهش مییابد. گونجال و همکاران [۱۰] به بررسی عددی و آزمایشگاهی برخورد قطره با زوایای تماس مختلف یرداختند. بررسیها بر روی سطوح تفلون و شیشه در محدوده عدد وبر ۲۰-۲ و عدد رینولدز ۲۵۰۰–۵۵۰ انجام شده است. آنها از روش حجم سیال در حل عددی استفاده نمودند. در مطالعه آزمایشگاهی با استفاده از دوربینهای دیجیتال با سرعت بالا، برخورد، پهنشدگی قطره و برگشت قطره از روی سطح مشاهده و نتایج ثبت گردید. تطابق خوبی بین نتایج عددی و آزمایشگاهی مشاهده گردید. فوجیتمو و همكاران [11] نيز برخورد سهبعدي قطرات به سطوح جامد افقي و شیبدار را با اعمال زاویه تماس دینامیکی مدل کردند. آنها با در این شبیهسازی از روش حجم سیال برای تعقیب سطح آزاد مایع استفاده کردند. در حالت افقی جریان متقارن می باشد و هرچه شیب سطح افزایش می یابد شکل قطره نامتقارن تر می گردد و به میزان بیشتری بر روی سطح جامد پخش می شود. با افزایش لزجت قطره، از میزان یخش شدن آن کاسته می شود. لانکاد و همکاران [۱۲] اثر زاویه تماس استاتیکی و دینامیکی را به صورت عددی و به کمک روش حجم سیال بررسی نمودند. بررسیها بر روی سطح افقی مسطح انجام گردید. آنها نتیجه گرفتند برای سطوح با رطوبت پذیری کم، مدل استاتیکی می تواند پیش بینی دقیق تری از گسترش قطره بدهد. برای ترشوندگی بالا، مدل دینامیکی توصیه میشود. رویزمان و همکاران [۱۳] الگوريتم جديدي براي مدل كردن زاويه تماس ديناميكي توسعه دادند که در آن زاویه تماس دینامیکی تابعی از سرعت لحظهای خط تماس می باشد. آن ها برای مدل کردن سطح مشترک از روش حجم سیال استفاده نمودند. از مدل ارائه شده برای بررسی پخش قطرات با عدد وبر كم استفاده كردند. آنها ضريب پخش، ارتفاع قطره و زاويه تماس دینامیکی را بدست آورده و با نتایج آزمایشها مقایسه کردند. مورادقلو و همکاران [۱۴]، به کمک روش ردیابی جبهه^ه و با اعمال زاویه تماس دینامیکی برخورد قطره با سطح را به صورت تقارن محوری شبيهسازي كردند. آنها اثر تغيير عدد رينولدز و عدد وبر را بر ضريب پخش قطره بررسی کردند. با افزایش عدد وبر ماکزیمم پهنشدگی و

خطی ٔ برای دنبال کردن سطح مشترک بهره بردند. آنها نشان دادند

¹ Surfactant

² Hydrophilic

³ Hydrophobic

⁴ Linear volume tracking

⁵ Front tracking

همچنین زمان به تعادل رسیدن قطره پس از برخورد، افزایش می یابد. با افزایش عدد رینولدز نیز بیشینه پهنشدگی قطره افزایش مییابد. ولى تأثير افزايش عدد رينولدز در افزايش بيشينه پهن شدگى قطره، در اعداد رینولدز بیشتر از ۶۰ کاهش مییابد. شریکانت و همکاران [۱۵] به مقایسه مدل زاویه تماس استاتیکی برخورد قطره با مدلهای دینامیکی متفاوت پرداختند. آنها با روش عددی و به کمک روش حجم سیال نشان دادند که نتایج مدل های استاتیکی و دینامیکی مطابقت خوبی با کار آزمایشگاهی دارند. همچنین مدل استاتیکی می تواند در ترشوندگی های کم، پیش بینی دقیق تری از گسترش قطره ارائه دهد. جعفری و همکاران [۱۶] به بررسی و مقایسه مدلهای زاویه تماس در پیشبینی رفتار قطره پس از برخورد به سطح جامد با استفاده از روش حجم سیال پرداختند. آنها نشان دادند مدل زاویه تماس استاتیکی بهترین مدل برای پیشبینی رفتار قطره درمحدوده وسیعی از شرایط مختلف برخورد قطره به سطح جامد است. همچنین لزجت سیال در تعیین نوع الگوی برخورد قطره تأثیرگذار است و با افزایش لزجت سیال انرژی بیشتری برای بلند شدن قطره از روی سطح لازم است. مالگارینوس و همکاران [۱۷] روش عددی جدیدی برای مدل کردن زاویه تماس دینامیکی ارائه کردند. در این روش نیازی به تعریف رابطهای برای زاویه تماس نیست و میزان زاویه از طريق تعادل نيروها محاسبه مي شود. اثر زاويه تماس، بصورت يک عبارت چشمه در رابطه ممنتوم به عنوان یک نیروی شبه چسبندگی اعمال می گردد. آن ها به این نتیجه رسیدند که این روش در فاز پخش برای اعداد وبر کم (کمتر از ۸۰) بسیار مؤثر است. کلیتز و همکاران [۱۸] نیز به شبیهسازی سه بعدی برخورد قطره پرداختند. آنها با استفاده از ترکیب روش حجم سیال و روش سطح تراز میرا شده و براساس مدل استاتیکی، چهار زاویه تماس متفاوت را بررسی کرده و رفتار قطره را در حین فرایند برخورد با موفقیت شبیهسازی کردند. هو و همکاران [۱۹] فرآیند دینامیک برخورد قطره روی یک سطح را به صورت عددی شبیهسازی کردند. برای دنبال کردن سطح آزاد از روش میدان فاز^۲ کمک گرفتند. مقدار ضریب پخش و بیشینه ارتفاع قطره را در فرایند برخورد با کار تجربی مقایسه کردند و تطابق خوبی بین نتایج مشاهده گردید. اثر زاویه تماس را نیز در فرایند برخورد مورد مطالعه قرار دادند و نشان دادند در مرحله پخش شدن قطره روی

سطح، نیروی اینرسی اولیه تأثیر بیشتری نسبت به زاویه تماس دارد. ولی تأثیر زاویه تماس در فرایند جمع شدن و بلند شدن قطره از روی سطح، قابلتوجه میباشد. ژانگ و همکاران [۲۰] با استفاده از روش میدان فاز، برخورد قطره به سطح جامد را شبیهسازی کردند. آنها نشان دادند عدد رینولدز نقش غالب را در مرحله پهنشدگی قطره ایفا میکند. اما در مرحله برگشت قطره نقش عدد وبر مؤثرتر است. میزان ترشوندگی سطح در کل فرایند برخورد تأثیرگذار است. بلند شدن قطره از روی سطح روی سطوح آبگریز و فرایند پخششدن بدون بلند شدن از روی سطح، روی سطوح آبدوست رخ میدهد.

همانطور که اشاره شد، مطالعات مختلفی در زمینه شبیهسازی برخورد قطره با سطح انجام شده است. در مطالعات قبلی مدلسازی سطح مشترک براساس در نظر گرفتن ضخامت برای سطح مشترک و میراکردن کمیتها در عرض سطح مشترک انجام شده است. کنگ و همکاران [۲۱] با ترکیب روشهای سطح تراز و سیال مجازی⁷ یک رویکرد نامیرا برای مدلسازی سطح مشترک ارائه کردند. بر اساس بررسی انجام شده توسط نویسندگان، تاکنون فرآیند برخورد قطره به سطح با استفاده از رویکرد نامیرا در مدلسازی سطح مشترک مطالعه نشده است. در این پژوهش، به کمک روشهای سیال مجازی و سطح تراز، سطح مشترک با حفظ ناپیوستگی کمیتها و بدون میرا کردن آنها مدل میشود. نتایج حاصل با نتایج مربوط به روش حجم سیال بر مبنای رویکرد میرا در مدلسازی سطح مشترک مقایسه می گردد.

۲<mark>- معادلات حاکم</mark> ۲-۱- معادلات جریان

برای جریان لزج غیرقابل تراکم معادلات جریان که شامل معادلات بقای ممنتوم و پیوستگی میباشند به ترتیب به شکل معادلات (۱) و (۲) خواهند بود،

$$\frac{\partial \boldsymbol{u}}{\partial t} + (\boldsymbol{u} \cdot \nabla)\boldsymbol{u} = -\frac{1}{\rho}\nabla p + \frac{1}{\rho}(\nabla \cdot \boldsymbol{\tau})^{T} + \boldsymbol{g}$$
(1)

$$\nabla \cdot \boldsymbol{u} = 0 \tag{7}$$

p بردار p بردار گرانش، ρ چگالی سیال، p بردار گرانش، r جگالی سیال، t فشار، t زمان، T عملگر ترانهاده[†] و $\overline{\mathbf{r}}$ تانسور تنش ویسکوز که به صورت رابطه (۳) بیان می شود:

¹ Level set

² Phase Field

³ Ghost Fluid Method

⁴ Transpose

٩

تر ترجع تیک بیلی سیان است.
۲-۲- شرایط پرش در سطح مشترک
بر اساس اصل بقای ممنتوم، شرایط پرش در سطح مشترک ب
شکل معادله زیر است [۲۱]:
شکل معادله زیر است
$$[(\mathbf{r})]_{\Gamma} = \begin{pmatrix} \mathbf{\sigma} \kappa \\ 0 \end{pmatrix}$$

که در آن σ کشش سطحی، κ انحنای سطح، n بردار نرمال بر سطح مشترک و t بردار مماس بر سطح مشترک میباشند. $[(.)]_{\Gamma}$ نشاندهنده پرش در کمیت (.) روی سطح مشترک Γ است.

با فرض لزج بودن جریان و جایکداری تانسور تنش، معادله (۲) را
میتوان به شکل معادلات (۵) و (۶) بازنویسی کرد [۲۱]:
(۵)
$$[p - 2\mu \boldsymbol{n} \cdot \nabla \boldsymbol{u} \cdot \boldsymbol{n}^{\mathrm{T}}]_{\Gamma} = \sigma \kappa$$

$$\left[\mu \nabla \boldsymbol{u} \right]_{\Gamma} = \left[\mu \right]_{\Gamma} \left(\nabla \boldsymbol{u} \right) \begin{pmatrix} \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{t} \end{pmatrix}^{\mathrm{T}} \begin{pmatrix} \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{t} \end{pmatrix} + \left[\mu \right]_{\Gamma} \boldsymbol{n}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{n} \left(\nabla \boldsymbol{u} \right)$$
$$\boldsymbol{n}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{n} - \begin{pmatrix} \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{t} \end{pmatrix}^{\mathrm{T}} \begin{pmatrix} \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{t} \end{pmatrix} \left[\mu \right]_{\Gamma} \left(\nabla \boldsymbol{u} \right)^{\mathrm{T}} \cdot \boldsymbol{n}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{n}$$
(8)

که معادله (۵) بیانگر شرط پرش فشار و معادله (۴) بیان کننده شرط پرش مربوط به جملات لزجت روی سطح مشترک میباشد.

۳- روشهای عددی

در این تحقیق، شبیهسازی به کمک برنامه نویسی با استفاده از زبان فرترن انجام میشود. معادلات مومنتوم استفاده میشود. برای رفع مشکل ناپیوستگی کمیتها روی سطح مشترک از روش سیال مجازی استفاده میشود. برای به دست آوردن موقعیت سطح مشترک از روش سطح تراز استفاده میشود. یکی از مشکلات تابع سطح تراز از دست دادن جرم در طول فرآیند حل میباشد. برای رفع این مشکل، از روش وینو^۱ با دقت مرتبه پنج برای گسستهسازی جملات جابهجایی استفاده میشود [۲۲]. همچنین، جملات زمانی در معادلات، با روش رانگ کوتا^۲ با دقت مرتبه سوم گسستهسازی میشوند [۲۱]. برای گسستهسازی جملات دیفیوژن، از تفاضل مرکزی مرتبه دوم استفاده میشود.





۱-۳- روش سطح تراز

در روش سطح تراز با تعریف یک تابع اسکالر مانند $\phi \phi$ (تابع $\dot{U} \, {}^{\Omega}$ محاسباتی $\dot{U} \, {}^{\Omega} \, {}^{\Omega}$ سطح تراز) به صورت تابع فاصله علامت دار، فضای محاسباتی (همانگونه که در شکل ۱ مشاهده می شود)، به سه ناحیه تقسیم می گردد.

این تابع در فاز داخل با علامت منفی، در فاز بیرون با علامت مثبت و روی سطح مشترک دارای مقدار صفر میباشد. بنابراین مقدار صفر این تابع مشخص کننده مکان سطح مشترک است. به صورت ریاضی مکان سطح مشترک را میتوان به صورت معادله (۷) تعریف کرد:

$$\Gamma = \left\{ X \in \Omega; \ \phi(X) = 0 \right\} \tag{Y}$$

 ϕ با توجه به اینکه سطح مشترک همواره سطح تراز صفر تابع ϕ میباشد، رابطه زیر برقرار است [۲۳ و۲۴]: $\frac{D\phi}{d} = 0$ (۸)

$$D$$
t
رابطه (۸) به صورت معادله (۹) بازنویسی میشود:
 $\frac{\partial \phi}{\partial t} + u_{\Gamma} \cdot \nabla \phi = 0$ (۹)

به علت خطاهای عددی، تابع سطح تراز در طول زمان بعد از حرکت سطح مشترک از حالت تابع فاصله خارج می شود. مقداردهی مجدد^۳ تابع سطح تراز راهحلی برای رفع این مشکل است. با ثابت نگه داشتن مکان سطح مشترک یا به عبارتی مقدار صفر تابع، کمترین فاصله هر نقطه تا مکان سطح جدید بدست می آید. به عبارتی تابع سطح تراز به صورت تابع فاصله اصلاح می شود. معمولاً از معادله (۱۰) برای مقداردهی مجدد تابع فاصله استفاده می شود [۲۴]:

¹ Weighted essentially non-oscillatory

² Runge-Kutta



شکل ۲: پرش متغیر در سطح مشترک Fig 2:Jump in a variable at interface

$$\frac{\frac{u_{i+2}^{+} - u_{i+1}^{+}}{\Delta x} - \frac{u_{i+1}^{+} - u_{i}^{g^{+}}}{\Delta x}}{\Delta x} = 0$$
(19)

که مقادیر $\left[egin{array}{c} g^{s^{+}} & u^{g^{-}}_{i} \end{array}
ight]$ با توجه به شرط پرش به صورت زیر تعیین میشوند:

$$u_{i+1}^{g^-} = u_{i+1}^+ - a_{\Gamma} \tag{1Y}$$

$$u_i^{g^+} = u_i^- + a_{\Gamma} \tag{1A}$$

در نهایت با جایگذاری عبارات بالا، معادلات (۱۵) و (۱۶) به ترتیب به صورت زیر بازنویسی می شوند:

$$\frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{\Delta x^2} = \frac{a_{\Gamma}}{\Delta x^2}$$
(19)

$$\frac{u_{i+2} - 2u_{i+1} + u_i}{\Delta x^2} = -\frac{a_{\Gamma}}{\Delta x^2}$$
(7.)

برای تعمیم این روش به حالت دوبعدی از رویکرد بعد به بعد استفاده می شود [۲۵]. به عنوان مثال اگر سطح مشترک بین گرههای (i, j) و (i, 1, j) واقع باشد برای محاسبه مقادیر مجازی از معا دلات،

$$u_{i+1,j}^g = u_{i+1,j}^+ - a_{\Gamma} \tag{(1)}$$

$$u_{i,j}^{g^{+}} = u_{i,j}^{-} + a_{\Gamma} \tag{(11)}$$

و در صورتی که سطح مشترک بین گرههای
$$(i, j)$$
 و

 $\frac{\partial \phi}{\partial \tau} = S\left(\phi_0\right) \left(1 - |\nabla \phi|\right) \tag{1}$

 $S\left(\phi_{0}
ight)$ که در آن au زمان مجازی، ϕ_{0} مقدار قبل از اصلاح و T زمان تابع علامت میراست که به صورت معادله (۱۱) مشخص می شود:

$$S\left(\phi_{0}\right) = \frac{\phi_{0}}{\sqrt{\phi_{0}^{2} + \varepsilon^{2}}} \tag{11}$$

در رابطه (۱۱) مقدار $\mathcal{E} = \max(\Delta x, \Delta y)$ است. با حل معادله مقداردهی مجدد تا حالت دائم، شرط تابع فاصله $\left(|\nabla \phi| = 1 \right)$ برای تابع سطح تراز ارضاء میشود. اغلب با چند تکرار، حل پایای معادله مقداردهی مجدد بدست میآید.

t با استفاده از تابع ϕ ، بردار نرمال واحد n و بردار مماسی واحد t در سطح مشترک با استفاده از معادلات زیر بدست میآیند:

$$\boldsymbol{n} = \begin{pmatrix} \mathbf{n}_1 \\ \mathbf{n}_2 \end{pmatrix} = \frac{\nabla \varphi}{|\nabla \varphi|} \tag{11}$$

$$\boldsymbol{t} = \begin{pmatrix} \boldsymbol{n}_2 \\ -\boldsymbol{n}_1 \end{pmatrix} \tag{17}$$

خمیدگی یا انحنای سطح مشترک به صورت گرادیان بردار نرمال محاسبه میشود:

$$\boldsymbol{\kappa} = -\nabla \cdot \boldsymbol{n} \tag{14}$$

۲-۳-روش سیال مجازی

در این روش، اعمال ناپیوستگیها بدون نیاز به در نظر گرفتن ضخامت برای سطح مشترک انجام میشود. به عبارتی دیگر کمیتها در سطح مشترک میرا نمیشوند. در این بخش، روش سیال مجازی [۲۱ و۲۵] به اختصار توصیف میشود. برای توضیح این روش، مطابق شکل ۲ متغیر u را که در عرض سطح مشترک ناپیوسته است در نظر بگیرید. فرض کنید $u_{\rm r} = a_{\rm r}$]. برای نمونه، گسسته است در نظر ساده $0 = 2 \frac{\sqrt{u_{\rm obs}}}{\sqrt{u}}$ ، توضیح داده میشود. گسسته ازی مناسب با توجه به موقعیت سطح مشترک انجام میشود. وقتی که سطح مشترک بین گرههای u_{i+1} , x_i واقع شده باشد، مشتق u در نقاط مشترک بین مرهای مورت محاسبه می گردد:

$$\frac{u_{i+1}^{g^{-}} - u_{i}^{-}}{\Delta x} - \frac{u_{i}^{-} - u_{i-1}^{-}}{\Delta x} = 0$$
(10)

1 Dimension by Dimension





، واقع باشد برای محاسبه مقادیر مجازی از معادلات
$$\left(i,j\!+\!1
ight)$$

$$u_{i,j+1}^{g^-} = u_{i,j}^+ - a_{\Gamma}$$
 (YT)

$$u_{i,j}^{g^+} = u_{i,j}^- + a_{\Gamma}$$
 (14)

استفاده میشود.

۳-۳- زاویه برخورد استاتیکی

یکی از سادهترین و رایجترین مدلها، مدل زاویه برخورد استاتیکی (زاویه تعادلی) است. این مدل زاویه قطره روی خط سه گانه (خط تلاقی سه فاز جامد، مایع و گاز) را در طول برخورد ثابت در نظر میگیرد. این زاویه که در شکل ۳ نشان داده شده است، نمایانگر مقدار ترشوندگی سطح جامد میباشد.

$$\boldsymbol{n} = \cos(\theta)\boldsymbol{n}_{w} + \sin(\theta)\boldsymbol{t}_{w} \tag{13}$$

که heta زاویه تماس، n_{w} بردار نرمال واحد روی دیوار و t_{w} بردار مماسی واحد روی دیوار میباشد.

با ضرب داخلی **n** در طرفین معادله (۲۵) و با علم به اینکه که بردارهای واحد روی دیوار بر هم عمود میباشند، داریم:

$$\boldsymbol{n} \cdot \boldsymbol{n}_{w} = \cos(\theta) \tag{(YF)}$$

با توجه به رابطه (۱۲) و مقدار بردار نرمال واحد روی دیوار
$$\left| \nabla \phi \right| = 1$$
 و با توجه به اینکه خواص تابع فاصله $n_w = \left(0, -1
ight)^T$ میباشد. شرط مرزی نیومن ٔ برای تابع سطح تراز به صورت
معادله زیر بدست میآید:

$$\phi_{y} = -\cos(\theta) \tag{YY}$$

۴- الگوریتم حل عددی

شکل ۴، الگوریتم حل عددی را برای شبیه سازی برخورد قطره به سطح با استفاده از یک رویکرد نامیرا در مدل کردن سطح مشترک ارائه می شود. در هنگام محاسبه میدان های سرعت و فشار باید شرایط پرش با استفاده از روش سیال مجازی اعمال شوند.

۵- نتایج ۱-۵- تعریف مسأله

در تحقیق حاضر، برخورد قطره به سطح جامد در حالی که قطره و سطح در شرایط دمایی یکسانی قرار دارند شبیه سازی می شود. شکل ۵ دامنه محاسباتی و شرایط مرزی را نشان می دهد. قطر اولیه قطره ٥ و سرعت برخورد آن ٧ می باشد. با توجه به هندسه مسأله، از معادلات حاکم در حالت تقارن محوری استفاده می شود. از شرط مرزی تقارن در مرز سمت چپ استفاده می شود. در مرزهای بالا و سمت راست دامنه، شرط مرز آزاد (گرادیان صفر برای سرعت ها) و روی سطح جامد شرط عدم لغزش اعمال می شود.

۲-۵- مطالعه شبکه

ابتدا به منظور مطالعه شبکه، فرایند برخورد قطره آب به قطر ۳m، سرعت برخورد Mm/s و زاویه تماس ۱۱۰ درجه با سطح شبیه سازی می شود. چگالی، لزجت و کشش سطحی قطره به ترتیب ۲۰۰۰ kgm⁻³ می شود. چگالی، لزجت و کشش سطحی قطره به ترتیب ۲۰۰۰ kgm⁻¹s⁻¹ می شود. چگالی و لزجت هوا نیز به ترتیب Mm⁻¹s⁻¹ mm می شود. چگالی و لزجت هوا نیز به ترتیب $Me^{-1}s^{-1}$ mm می شود. چگالی و از جت هوا نیز به ترتیب $Me^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ و چگالی و لزجت هوا نیز به ترتیب $Me^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ for $Ne^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ mm $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ $Ne^{-1}s^{-1}$ Ne

2 Resolution

¹ Neumann



Fig 4 :Numerical solution algorithm







۳–۵– بررسی اعتبار مدل عددی

Free boundary

در این بخش، اعتبار مدل عددی از طریق مقایسه نتایج شبیهسازی با نتایج آزمایشگاهی و عددی بررسی میشود. ابعاد دامنه محاسباتی برای مقایسه با نتایج آزمایشگاهی [۸] ۸ mm × ۲۰ mm میباشد و پارامترهای شبیهسازی مشابه حالت قبل است. ابتدا مسأله برای

V.

Solid boundary

Free boundary



سرعت برخورد m/s /۰۷ که معادل عدد وبر ۲۰ میباشد، شبیه سازی می شود. شکل ۷ نتایج شبیه سازی را به همراه نتایج آزمایشگاهی [۶] در مراحل مختلف فرآیند برخورد نمایش می دهد. ابتدا قطره تحت اثر نیروی اینرسی روی سطح پخش می شود. نیروهای لزجت و کشش سطحی در برابر پخش شدن قطره مقاومت می کنند. با پخش شدن

زمان	نتایج آزمایشگاهی	نتايج عددي
0 ms	Đ	
2 ms		
5.5 ms		
10 ms	<u> </u>	
14 ms	8	
17 ms	8	
23 ms	8	

شکل ۷: مقایسه نتایج آزمایشگاهی و عددی برخورد قطره آب

(We= ۲۰ ، Vo=۰/۲ m/s ،Do= ۳ mm) روی سطح جامد Fig 7:Comparison of the experimental and numerical results for the water droplet impact on the solid surface (We=20, =0.7m/s, =3mm)

بیشتر قطره، نیروی مقاوم ناشی از کشش سطحی به دلیل افزایش انحناء در لبه قطره افزایش مییابد. سرانجام در زمان ms ۵/۵ قطره

به حداکثر میزان پخششدگی خود رسیده و با غلبه نیروی ناشی از کشش سطحی بر نیروی اینرسی فرآیند جمع شدن قطره آغاز میشود. با گذشت زمان قطره جمع شده و سرانجام تحت اثر نیروی اینرسی در آستانه بلند شدن از روی سطح قرار میگیرد. چنانچه ملاحظه میگردد، مدل عددی به خوبی منحنی قطره را در مراحل محتلف برخورد باز تولید مینماید. لازم به ذکر است که اختلاف نتایج در بعضی زمانها به دلیل ارائه نتایج به صورت دوبعدی-تقارن محوری میباشد و با دوران منحنی قطره حول محور تقارن، شکلهای سه بعدی مشابه حاصل میشوند.

در شکل ۸ نتایج شبیه سازی به همراه نتایج آزمایشگاهی [۶] برای سرعت برخورد ۱/۳۹ m/s (عدد وبر ۸۰) نشان داده شده است. در این حالت، به دلیل افزایش نیروی اینرسی، بیشینه قطر پخش شدن قطره افزایش مییابد. همچنین در مقایسه با حالت قبل، مدت زمان کمتری طول می کشد تا قطره از روی سطح بلند شود. در این حالت، در مرحله بلند شدن قطره از روی سطح، به دلیل غلبه نیروی اینرسی بر نیروی کشش سطحی، یک قطره کوچک از قطره اولیه جدا می گردد. چنانچه ملاحظه می گردد، روش عددی مراحل مختلف برخورد قطره را به خوبی پیش بینی می نماید.

شکل ۹ قطر پخش شدن قطره در حالت بیبعد $(D(t)/D_0)$ را \cdot/γ m/s نسبت به زمان بیبعد $(\tau = tV_0/D_0)$ برای سرعت برخورد نمایش میدهد که مقادیر عددی آن در جدول ۱ نیز نمایش داده شده است. در بخش قابل توجهی از فرآیند برخورد، تطابق خوبی بین نتایج کار حاضر با نتایج آزمایشگاهی [۸] وجود دارد. در بخش انتهایی فرآیند (بازه زمانی۱۷ تا ۲۳ میلیثانیه)، که قطره در مرحله بلند شدن از سطح قرار دارد، اختلاف بین نتایج کار حاضر و آزمایشگاهی افزایش می یابد. در این تحقیق از مدل زاویه تماس استاتیکی استفاده شده است. در این مدل یک زاویه تماس ثابت برای کل فرآیند برخورد در نظر گرفته می شود. در عمل، زاویه تماس قطره با سطح در طول فرآیند برخورد تغییر می کند. مدل های دینامیکی زاویه تماس را به صورت متغير و براساس سرعت خط تماس محاسبه مي كنند [١٢]. اختلاف نتایج شبیهسازی و نتایج آزمایشگاهی را میتوان ناشی از دقیق نبودن مدل زاویه تماس استاتیکی خصوصاً در مرحله بلند شدن قطره دانست. در شکل ۹ نتایج عددی شریکانت و همکاران [۱۵] نیز ارائه شده است. آنها در شبیهسازی خود از روش حجم سیال بر







 $(We= \wedge \cdot V_0=1/1^{e_1} \text{ m/s } \cdot D_0=7 \text{ mm})$ فرآيند برخورد (We= \otext{volume} + V_0=1/1^{e_1} \text{ m/s}, triangle the water droplet spreading diameter versus time in the impact process (We= 80, =1.39 m/s, =3 mm)

میشوند. همچنین، کشش سطحی به صورت یک نیروی حجمی در سطح مشترک اعمال میشود. در تمام مراحل فرآیند برخورد، تطابق خوبی بین نتایج کار حاضر با نتایج عددی [۱۵] وجود دارد. شکل ۱۰ آهنگ پخش قطره را نسبت به زمان بی بعد برای سرعت



شکل ۸: مقایسه نتایج آزمایشگاهی و عددی برخورد قطره آب

(We= ۸۰ .V0=١/٣٩ m/s .D0= ۳ mm) روی سطح جامد Fig8 :Comparison of the experimental and numerical results for the water droplet impact on the solid surface (We=80, =1.39m/s, =3mm)

مبنای رویکرد میرا^۱ در مدلسازی سطح مشترک استفاده کردند. در این رویکرد، با در نظر گرفتن ضخامت برای سطح مشترک، کمیتها در عرض سطح مشترک میرا

1 Smeared out

زمان	قطر بی بعد پخش شدن قطره	قطر بی بعد پخش شدن قطرہ	قطر بی بعد پخش شدن قطرہ
بی بعد	(نتایج آزمایشگاهی [۸])	(نتایج عددی [۱۵])	(نتایج کار حاضر)
۰/۵۰	١/٨٢١٧	1/8204	1/8784
١	۲/۲・۹・	۲/•۶۵۶	४/• ४९४
۱/۵	۲/188.	۲/۱۰۸۷	۲/• ۸۷۱
٢	١/٩۵٨٠	١/٨٧٩١	١/٩٠٠۶
۲/۵	١/۵۶۳۵	١/٤٩١٨	١/۵٢ • ۵
٣	١/٣١٩٧	١/• ٩ • ٢	1/088
٣/۵	•/9484	• /አ۲۴۸	٠/٧٧۴۶
۴	• /V • K 9	• /۶۴۵۵	• /8311
۴/۵	•/۶۵۹٨	•/۴٩۴٩	• / Δ • ۲ •
۵	•/۶۵۲۶	• /٣٣٧ ١	• /٣٣٧ ١
۵/۵	۰/۵۲۳۶	•/2961	۰/۲۲۹۵
۶	• /۶۳۸۳	•/180•	•/1••۴

جدول ۱: مقادیر عددی قطر بی بعد پخش شدن قطره روی سطح جامد (We= ۲۰ ،V0=۰/۷ m/s ،D0= ۳ mm) Table 1:Numerical values of the droplet non-dimensional spreading diameter (We=20, =0.7m/s, =3mm)

جدول ۲: مقادیر عددی قطر بیبعد پخش شدن قطره روی سطح جامد (We= ۸۰ ،V0=۱/۳۹ m/s ،D0= ۳ mm) Table 2:Numerical values of the droplet non-dimensional spreading diameter (We=80, =1.39m/s, =3mm)

زمان	قطر بی بعد پخش شدن قطره	قطر بی بعد پخش شدن قطرہ	قطر بی بعد پخش شدن قطرہ
بی بعد	(نتایج آزمایشگاهی [۸])	(نتایج عددی [۱۵])	(نتایج کار حاضر)
•/ \ •	١/٩٨٢۶	۲/• ۹۳۲	1/9841
١	2/8281	۲/۷۷۵۶	T/YAYT
۱/۵	٣/١٢۶٠	٣/•٧•٧	۳/•۶۱۵
٢	٣/١٩٩٨	8/178.	3/1825
۲/۵	٣/١٢۶٠	Υ/٩λγγ	۳/۰ ۸۹ ۱
٣	۲/۹۵۰۸	7/1711	$\chi/\chi\chi\chi$
٣/۵	T/8VFT	2/2018	۲/۴۸۰۵
۴	۲/۲۸۷۰	1/988	٢/١٣٩٣
۴/۵	١/٩٠٨٨	1/4848	١/٢٨٨٩
۵	1/2512	1/1484	1/4292
Δ/Δ	1/2 • • 2	•/9179	1/1054
۶	1/1842	• /٧۴۶٩	٠/٩۵٩٠
۶/۵	1/•14٣	۰ <i>/۶</i> ۱۹۸	• /\\Y • Y
٧	•/٩۶٨٢	• /۵۳۴۸	•/YY&A
V/Δ	٠/ \٢ ٩٩	·/۴۱۵·	•/۶٩١۶



شکل ۱۱ : مقایسه نتایج شبیه سازی (ردیف اول) با نتایج عددی مرجع [۸۸] (ردیف دوم) (Me= ۳/۸۳ ، V0= ۰/۳۰ m/s ، D0= ۴/۲۸ mm ، θ=°0) شکل ۱۱

Fig 11:Comparison of the simulation (the first row) and numerical [18] (the second row) results (We=3.83, =0.35m/s, =2.28mm, =50)



(We= ۳/۸۳ ، VO= ۰/۳۰ m/s ، DO= ۲/۲۸ mm ، θ = ۱۷۹۰) (ردیف دوم) [۱۸] ردیف دوم) (تعاییه نتایج شبیه سازی (ردیف اول) با نتایج عددی مرجع الم الم Sig 12:Comparison of the simulation (the first row) and numerical [18] (the second row) results (We=3.83, =0.35m/s, =2.28mm, =1790)

این امر استفاده از تابع هموار سطح تراز برای محاسبه انحناء میباشد. همچنین در این تحقیق، با استفاده از یک رویکرد نامیرا^۱ مبتنی بر تکنیک سیال مجازی شرایط پرش مناسب در سطح مشترک اعمال میشوند به نحوی که ناپیوستگی کمیتهایی نظیر چگالی، لزجت و فشار در سطح مشترک حفظ میگردد. در حالی که در تحقیق عددی شریکانت و همکاران، با توجه به استفاده از رویکرد میرا در مدل سازی سطح مشترک، کمیتهای مذکور در سطح مشترک پیوسته در نظر گرفته میشوند. زاویه تماس در روشهای سطح تراز و حجم سیال با استفاده از معادله (۲۶) اعمال میشود. بردار نرمال در این رابطه در روش سطح تراز با استفاده از تابع هموار و پیوسته سطح تراز و در روش حجم سیال با استفاده از تابع کسر حجمی (که در سطح برخورد ۱/۳۹ m/s نمایش میدهد و مقادیر عددی آن نیز در جدول ۲ آورده شده است. تطابق خوبی بین نتایج عددی و آزمایشگاهی [۶] مشاهده میشود. مانند حالت قبل، در مراحل انتهایی که قطره در مرحله بلند شدن از سطح قرار دارد، اختلاف بین نتایج بیشتر است. در این شکل نتایج عددی شریکانت و همکاران [۱۵] نیز ارائه شده است. چنانچه ملاحظه می گردد، نتایج کار حاضر تطابق بهتری با نتایج آزمایشگاهی دارد. این تفاوت بین نتایج را میتوان به اختلاف روشهای عددی استفاده شده نسبت داد. در تحقیق حاضر، از روش سطح تراز برای ردیابی سطح مشترک استفاده میشود. درحالی که در کار انجام شده توسط شریکانت و همکاران از روش حجم سیال برای این منظور استفاده شده است. روش سطح تراز در مقایسه با روش

1 Sharp

مشترک ناپیوسته میباشد) محاسبه میشود. بنابراین، اعمال زاویه تماس نیز در روش سطح تراز دقیقتر میباشد.

در ادامه نتایج شبیهسازی با نتایج عددی مرجع [۱۸] مقایسه می گردد. این تحقیق، بر مبنای ترکیب روش های حجم سیال و سطح تراز در حالت میرا شده میباشد. قطر و سرعت برخورد قطره به ترتیب ۲/۲۸ mm ۲/۲۸ و ۳/۳۵ و خواص سیال مشابه قبل میباشد. شکل های ۱۱ و ۱۲ نتایج شبیه سازی را به همراه نتایج عددی مرجع [۱۸] به ترتیب برای زاوایای تماس ۵ و ۱۷۹ درجه نمایش میدهند. تطابق خوبی بین نتایج مشاهده می گردد. در شکل ۱۲ اختلاف ظاهری شکل قطره در لحظه ۴/۵ میلی ثانیه به دلیل ارائه نتایج به صورت دوبعدی-تقارن محوری می باشد و با دوران منحنی قطره حول محور تقارن، شکل سه بعدی مشابه نتیجه آزمایشگاهی حاصل می شود.

۴–۵– مطالعه اثر زاویه تماس

زاویه تماس، تحت تأثیر برهمکنش بین جامد و مایع و نیز مشخصات فصل مشترک بین فازهای گاز، مایع و جامد قرار دارد. این برهمکنشها بهواسطه نیروهای جاذبه و چسبندگی که در واقع نیروهای بین مولکولی هستند، اتفاق میافتند. بنابراین با تغییر جنس سطح، زاویه تماس قطره با سطح نیز تغییر میکند. در این بخش، تاثیر زاویه تماس بر هیدرودینامیک فرآیند برخورد بررسی میشود. قطر و سرعت برخورد قطره به ترتیب mm ۲/۲۸ و ۱۳۵% و خواص سیال مشابه قبل میباشد.

شکل ۱۳ نتایج شبیهسازی را برای زوایای تماس مختلف نمایش می دهد. براساس نتایج حاصل، با افزایش زاویه تماس ضریب پخش شدن قطره (D_0 / D_{max}) روی سطح کاهش می یابد. شکل ۱۴ نیز به صورت کمی میزان کاهش ضریب پخش شدن قطره را با افزایش زاویه تماس نمایش می دهد. با توجه به این کاهش، می توان گفت که با افزایش زاویه تماس میزان تر شوندگی سطح توسط قطره کاهش می یابد. در زوایای تماس میزان تر شوندگی سطح توسط قطره کاهش می یابد. در زوایای تماس کمتر از °۹۰ به دلیل غلبه نیروی اینرسی بر نیروی کشش سطحی، قطره به طور کامل روی سطح پخش شده و به حالت تعادل می رسد. ولی در زوایای تماس بیشتر از °۹۰ ، پس از رسیدن قطره به حداکثر شعاع پخش شدن به دلیل غلبه نیروی کشش سطحی بر نیروی اینرسی، قطره شروع به جمع شدن می کند. با

از لزجت کمتر است. بنابراین در پایان فرایند جمع شدن، قطره به واسطه نیروی اینرسی از روی سطح بلند می شود. با افزایش زاویه تماس، مدت زمان کمتری طول می کشد تا قطره از روی سطح بلند شود.

⁶- بحث و نتیجه گیری

در این تحقیق، فرآیند برخورد قطره آب به سطح با استفاده از یک رویکرد نامیرا در مدلسازی سطح مشترک، شبیهسازی می گردد. این رویکرد مبتی بر حل معادلات بقاء جرم و مومنتوم در حالت تراکم ناپذیر و اعمال شرایط پرش مناسب در سطح مشترک میباشد. از روش سطح تراز برای ردیابی سطح مشترک و از تکنیک سیال مجازی برای اعمال شرایط پرش در سطح مشترک استفاده می شود. تحقیقات عددی که تاکنون در زمینه برخورد قطرات با سطوح انجام شدهاند بر اساس میراکردن خواص سیال و جریان نظیر چگالی، لزجت و فشار در سطح مشترک میباشند. نتایج مهم این تحقیق به شرح زیر میباشند: مدل عددی با دقت خوبی می تواند رفتار قطره را در مراحل مختلف برخورد برای اعداد وبر کم و متوسط (که از هم پاشیدگی قطره اتفاق نمیافتد) پیشبینی نماید.

 ۱- روش سطح تراز مبتنی بر رویکرد نامیرا در مدل کردن سطح مشترک، در مقایسه با روش حجم سیال نتایج دقیقتری در شبیهسازی فرآیند برخورد قطره خصوصاً در سرعتهای برخورد بالاتر ارائه میدهد.

۲- با افزایش سرعت برخورد، میزان پخش شدن قطره روی
 سطح افزایش مییابد. همچنین، مدت زمان کمتری طول می کشد تا
 قطره از روی سطح بلند شود.

۳- زاویه تماس نقش مهمی در فرآیند برخورد قطره آب با سطح دارد. در زوایای تماس کمتر از °۹۰ ، قطره تمایل به پخششدن روی سطح دارد. در حالی که برای زوایای بیشتر از °۹۰ ، قطره پس از پخش شدن، شروع به جمعشدن میکند. در این حالت احتمال بلندشدن قطره از روی سطح نیز وجود دارد.

۴- با افزایش زاویه تماس، میزان پخش شدن قطره روی سطح کاهش می ابد.

۵ با افزایش زاویه تماس، مدت زمان کمتری طول می کشد تا
 قطره از روی سطح بلند شود.



شکل ۱۳ : تاثیر زاویه تماس در فرآیند برخورد قطره آب (We= ۳/۸۳ °V0=۰/۳۰ m/s ،D0= ۲/۲۸ mw)

Fig 13:Effect of the contact angle on the water droplet impact process

مراجع

- M. Pasandideh-Fard, S. Chandra, J. Mostaghimi, A three-dimensional model of droplet impact and solidification, International Journal of Heat and Mass Transfer, 45(11) (2002) 2229-2242.
- [2] M. Pasandideh-Fard, V. Pershin, S. Chandra, J. Mostaghimi, Splat shapes in a thermal spray coating process: simulations and experiments, Journal of Thermal Spray Technology, 11(2) (2002) 206-217.
- [3] M. Pasandideh Fard, Y. Qiao, S. Chandra, J. Mostaghimi, Capillary effects during droplet impact on a solid surface, Physics of fluids, 8(3) (1996) 650-659.
- [4] R. Rioboo, C. Tropea, M. Marengo, Outcomes from a drop impact on solid surfaces, Atomization and sprays, 11(2) (2001).
- [5] R. Crooks, J. Cooper-White, D.V. Boger, The role of dynamic surface tension and elasticity on the dynamics of drop impact, Chemical Engineering Science, 56(19) (2001) 5575-5592.
- [6] K.P. Gatne, Experimental investigation of droplet impact dynamics on solid surfaces, University of Cincinnati, 2006.
- [7] P. Tsai, S. Pacheco, C. Pirat, L. Lefferts, D. Lohse, Drop impact upon micro-and nanostructured superhydrophobic surfaces, Langmuir, 25(20) (2009) 12293-12298.
- [8] D. Vadillo, A. Soucemarianadin, C. Delattre, D. Roux, Dynamic contact angle effects onto the maximum drop impact spreading on solid surfaces, Physics of fluids, 21(12) (2009) 122002.
- [9] M. Bussmann, S. Chandra, J. Mostaghimi, Modeling the splash of a droplet impacting a solid surface, Physics of fluids, 12(12) (2000) 3121-3132.
- [10] P.R. Gunjal, V.V. Ranade, R.V. Chaudhari, Dynamics of drop impact on solid surface: experiments and VOF simulations, AIChE Journal, 51(1) (2005) 59-78.
- H. Fujimoto, Y. Shiotani, A.Y. Tong, T. Hama,
 H. Takuda, Three-dimensional numerical analysis of the deformation behavior of droplets impinging onto a solid substrate, International Journal of Multiphase Flow, 33(3) (2007) 317-332.
- [12] S.F. Lunkad, V.V. Buwa, K. Nigam, Numerical simulations of drop impact and spreading on horizontal



(We= ۳/۸۳ ، V0= • / ۳ ه m/s ، D0= ۲/۲۸ mm) تماس مختلف Fig 14:Water droplet spreading factor at different contact angles (We=3.83, =0.35m/s, =2.28mm)

فهرست علائم

علائم انگلیسی فشار ،² Nm р We عدد وبر D قطر قطره، m بردار سرعت ، ms⁻¹ u بردار گرانش، ^{2۔}ms g بردار نرمال واحد n بردار مماس واحد t علايم يوناني لزجت دینامیکی ،¹s⁻¹ μ چگالی، kgm⁻³ ρ زمان مجازی، s τ اپراتور گرادیان ∇ کشش سطحی، ^۱-Nm ó انحنا، ^۱ ĸ تابع سطح تراز ، m ø بالانويسها Т ترانهاده زيرنويسها Г سطح مشترک w

- [19] J. Hu, R. Jia, X. Huang, X. Xiong, K.-t. Wan, Numerical Simulation of the Dynamics of Water Droplet Impingement on a Wax Surface, in, ASEE, 2015.
- [20] Q. Zhang, T.-Z. Qian, X.-P. Wang, Phase field simulation of a droplet impacting a solid surface, Physics of fluids, 28(2) (2016) 022103.
- [21] M. Kang, R.P. Fedkiw, X.-D. Liu, A boundary condition capturing method for multiphase incompressible flow, Journal of Scientific Computing, 15(3) (2000) 323-360.
- [22] R.P. Fedkiw, T. Aslam, B. Merriman, S. Osher, A non-oscillatory Eulerian approach to interfaces in multimaterial flows (the ghost fluid method), Journal of computational physics, 152(2) (1999) 457-492.
- [23] S.-b. Li, Z. Yan, R.-d. Li, L. Wang, Numerical simulation of single bubble rising in shear-thinning fluids by level set method, Journal of Central South University, 23(4) (2016) 1000-1006.
- [24] L.R. Villegas, S. Tanguy, G. Castanet, O. Caballina, F. Lemoine, Direct numerical simulation of the impact of a droplet onto a hot surface above the Leidenfrost temperature, International Journal of Heat and Mass Transfer, 104 (2017) 1090-1109.
- [25] X.-D. Liu, R.P. Fedkiw, M. Kang, A boundary condition capturing method for Poisson's equation on irregular domains, Journal of computational physics, 160(1) (2000) 151-178.

and inclined surfaces, Chemical Engineering Science, 62(24) (2007) 7214-7224.

- [13] I. Roisman, L. Opfer, C. Tropea, M. Raessi, J. Mostaghimi, S. Chandra, Drop impact onto a dry surface: Role of the dynamic contact angle, Colloids and Surfaces A: Physicochemical and Engineering Aspects, 322(1-3) (2008) 183-191.
- [14] M. Muradoglu, S. Tasoglu, A front-tracking method for computational modeling of impact and spreading of viscous droplets on solid walls, Computers & Fluids, 39(4) (2010) 615-625.
- [15] S.A. Bokil, On Computational Modeling of Dynamic Drop-Surface Interactions During Post-Impact Spreading of Water and Aqueous Surfactant Solution, University of Cincinnati, 2013.
- [16] S. Jafari, M.R. Ansari, N. Samkhaniani, Contact angle comparison of droplet impact on solid surface using VOF, Modares Mechanical Engineering, 15(3) (2015) 84-94.
- [17] I. Malgarinos, N. Nikolopoulos, M. Marengo, C. Antonini, M. Gavaises, VOF simulations of the contact angle dynamics during the drop spreading: standard models and a new wetting force model, Advances in colloid and interface science, 212 (2014) 1-20.
- [18] M. Klitz, Numerical Simulation of Droplets with Dynamic Contact Angles, Universitäts-und Landesbibliothek Bonn, 2015.

بی موجعه محمد ا