



شبیه سازی عددی و بررسی تجربی حرکت یک جسم پرسرعت زیرسطحی

حسن فروزانی^{۱*}, بهادر سرانجام^۲, رضا کمالی^۳ و عطاءالله ربیعی^۴

^۱ مربی، دانشکده مهندسی دریا، دانشگاه صنعتی مالک اشتر، شیراز

^۲ دانشیار، دانشکده مهندسی دریا، دانشگاه صنعتی مالک اشتر، شیراز

^۳ استاد، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه شیراز، شیراز

^۴ استادیار، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه شیراز، شیراز

مقاله مستقل؛ تاریخ دریافت: ۱۳۹۵/۰۴/۱۷؛ تاریخ بازنگری: ۱۳۹۵/۰۷/۰۴؛ تاریخ پذیرش: ۱۳۹۵/۱۰/۲۰

چکیده

در این تحقیق، نحوه شکل‌گیری و سیر تکامل حباب سوپرکاویتاپسیون و تأثیر آن بر کاهش نیروی مقاوم برای یک جسم متجرک زیرسطحی بصورت عددی و آزمایشگاهی بررسی شده است. به منظور شبیه‌سازی عددی جسم متجرک زیرسطحی، از معادلات میانگین گیری شده ناوبر استوکس زمانمند چندفازی، همراه با مدل شش درجه آزادی حرکت جسم صلب استفاده شده است. با توجه به عدم وجود نتایج آزمایشگاهی در مورد پرتتابه‌های پرسرعت زیر سطحی، در ابتدا به کمک کد عددی در دسترس موجود، حل عددی زمانمند برای پرتتابه‌ای با سرعت حدود ۱۰۰ متر بر ثانیه انجام و نتایج آن در راستای تنظیم کد عددی، با نتایج آزمایشگاهی مقایسه شده است. پس از حصول اطمینان از دقت مناسب الگوریتم انتخاب شده، حل عددی زمانمند حرکت پرتتابه پرسرعت با سرعت ۲۰۰ متر بر ثانیه مورد تحلیل قرار گرفت. آزمایش‌ها برای یک پرتتابه با دماغه نیم کروی در آزمایشگاه هیدرودینامیک دانشگاه صنعتی مالک اشتر شیراز انجام شده و مسیر جسم توسط دوربین پرسرعت ثبت شده است. نتایج حاصل از حل عددی نشان می‌دهد که حباب سوپرکاویتاپسیون در زمانی کمتر از ۲ میلی‌ثانیه، پرتتابه پرسرعت را بطور کامل احاطه کرده، نیروی پسای وارد بر پرتتابه را ۶۶٪ کاهش می‌دهد.

کلمات کلیدی: کاویتاپسیون؛ سوپرکاویتاپسیون؛ پرتتابه زیرسطحی؛ کاهش نیروی پسای.

Numerical Simulation and Experimental Investigation of an Underwater High-Speed Moving Body

H. Forouzani^{1,*}, B. Saranjam², R. Kamali³, A. Rabiee⁴

¹ Lect., Naval Eng., Malek Ashtar Univ. of Tech., Shiraz, Iran.

² Assoc. Prof., Naval Eng., Malek Ashtar Univ. of Tech., Shiraz, Iran.

³ Prof. Mech. Eng., Shiraz Univ., Shiraz, Iran.

⁴ Assis. Prof. Mech. Eng., Shiraz Univ., Shiraz, Iran.

Abstract

In this study, significant features of supercavitation including formation, evolution and their effects on drag reduction for an underwater moving body are both experimentally and numerically investigated. To simulate the flow field of the underwater moving body, the multiphase Reynolds averaged Navier–Stokes equations (RANS) are coupled to a six-degree-of-freedom (6DOF) rigid body motion model. Due to the lack of high-speed underwater projectile experimental results, first, the lower-speed unsteady numerical simulation of the projectile with velocity 100 m/sec has been carried out and compared with the experimental data for tuning the available code. Then, the numerical simulation has been taken place for the high-speed underwater projectile with velocity 200 m/sec using the adjusted numerical algorithm. The experiments were performed for a spherical-nose projectile at Shiraz MUT Hydrodynamics Laboratory Cavitation Tank, and the projectile trajectory was recorded with a high-speed camera. Numerical results show that the supercavitation around the high speed projectile generates at less than 2 msec and drag force is reduced by 66%.

Keywords: Supercavitation; Cavitation; Underwater Projectile; Drag Reduction.

* نویسنده مسئول؛ تلفن: ۰۹۱۷۷۰۷۷۶۹۱؛ فکس: ۰۷۱۳۶۲۴۹۰۲۰

آدرس پست الکترونیک: hforouzani@mut.ac.ir

سوپر کاویتاسیون توسعه یافته، پایدار بوده و در برابر بعضی مقدار اغتشاشات محدود مصون است. وانگ^۵ و همکارانش [۳] در سال ۲۰۰۵، ارتباط بین شکل حباب سوپر کاویتاسیون و پارامترهای یک کوییتیور نمونه را بررسی کرده، یک رابطه تجربی جهت محاسبه طول و ضخامت حباب سوپر کاویتاسیون طبیعی ناشی از آزمایش های پرتابه ارائه کردند. پینگ^۶ و همکارانش [۴] در سال ۲۰۰۶، با استفاده از کد دینامیک سیالات محاسباتی تجاری فلوئنت، به شبیه سازی عددی شکل حباب سوپر کاویتاسیون همراه با تزریق هوا و نیروی پسای یک جسم زیرآبی پرداخته، یک رابطه تجربی بین شکل حباب سوپر کاویتاسیون همراه با تزریق هوا و نرخ تزریق بدست آوردند. زانگ^۷ و همکارانش [۵] در سال ۲۰۰۷، با انجام یک سری آزمایش هایی روی پرتابه ها در آزمایشگاه تونل آب بسته، به مطالعه مشخصات شکل حباب سوپر کاویتاسیون های طبیعی و همراه با تزریق هوا پرداخته اند. نتایج این تحقیق نشان می دهد که در اعداد کاویتاسیون کم، شکل حباب سوپر کاویتاسیون طبیعی و همراه با تزریق هوا شبیه هستند و با کاهش عدد فرود، عدم مقارن شکل حباب سوپر کاویتاسیون ناشی از گرانش، واضح تر می شود.

نوری و اسلام دوست [۶] در سال ۲۰۰۹ با فرض جریان پتانسیل، جریان سوپر کاویتاسیونی را با روش المان مرزی بصورت عددی مطالعه کرده، نشان دادند که این روش قادر است، رفتار و موز حباب سوپر کاویتاسیون را به خوبی تخمین بزند. وانگ و همکارانش [۷] در سال ۲۰۱۰، نرخ تزریق گاز در یک جسم سوپر کاویتاسیونی همراه با تزریق هوای زمانمند را بررسی کردند. آنها نرخ تغییر حجم حباب سوپر کاویتاسیون را بر اساس اصل لاغونیوچ و روابط تجربی محاسبه کرده، نتایج شبیه سازی را با نتایج تجربی مقایسه کردند. آنها نشان دادند که مدل فوق قادر است، طول ناحیه کاویتاسیون محدود و ابعاد آن را پیش بینی کند.

بن^۸ و همکارانش [۸] در سال ۲۰۱۰، با استفاده از یک مدل سه مولفه ای بر اساس معادلات انتقال جرم به بررسی کاویتاسیون طبیعی و همراه با تزریق هوا پرداختند. آنها

۱- مقدمه

حداکثر سرعت وسایل نقلیه در زیر آب در اثر نیروی پسای ناشی از اصطکاک سطح بدن، بسیار محدود است. آب تقریباً یک سیال تراکم ناپذیر بوده، خواص آن حتی در اثر افزایش فشار شدید، بسیار کم تغییر می کند؛ اما با کاهش فشار، هنگامی که فشار میدان جریان کمتر از فشار بخار در دمای کاری شود، پدیده کاویتاسیون رخ می دهد. هنگامی که یک جسم با سرعت زیاد در زیر آب حرکت کند، در صورتی که اطراف آن فشار کمتر از فشار بخار اشباع گردد، روی سطوح آن حباب های بخار آب تشکیل می شود. این پدیده، کاویتاسیون نام دارد. با افزایش سرعت، ابعاد این حباب ها بزرگتر شده، با پیوستن به یکدیگر جسم را بطور کامل در بر می گیرند. در اثر وقوع این پدیده که سوپر کاویتاسیون نام دارد، نیروی پسای اصطکاکی شدیداً کاهش یافته و جسم می تواند در زیر آب با سرعت بالاتری به حرکت خود ادامه دهد.

در طول دهه گذشته، محققان زیادی، پدیده سوپر کاویتاسیون را بصورت تجربی و تحلیل عددی مورد بررسی قرار داده اند. اغلب این تحقیقات روی موضوعاتی مانند، شکل حباب سوپر کاویتاسیون، توزیع سرعت و فشار میدان جریان، کنترل و پایداری اجسام متجرک زیرآبی مت مرکز بوده است. ساوچنکو^۱ و همکارانش [۱] در سال ۱۹۹۹، نتایج آزمایشگاهی روی حرکت اجسام با سرعت زیاد در آب را به نمایش گذاشتند، یک رابطه تجربی برای تخمین شکل حباب سوپر کاویتاسیون مقارن محوری ارائه کردند. لیننداؤ^۲ و همکارانش [۲] در سال ۲۰۰۳، حرکت سه بعدی یک جسم سوپر کاویتاسیونی را با کوپل روش حل معادلات میانگین زمانی ناوير استوکس زمانمند چند فازی^۳ و مدل شش درجه آزادی حرکت جسم صلب^۴ به صورت عددی بررسی کردند. در این مطالعه، نشان داده شده که نتایج عددی بطور مستقل از این اصل حمایت می کند که حرکت رو به جلوی جسم، حتی در غیاب سطوح کنترل، در حباب

^۵ Wang

^۶ Ping

^۷ Zhang

^۸ Bin

^۱ Savchenko

^۲ Lindau

^۳ Multiphase Unsteady Reynolds Averaged Navier-Stokes Equations – URANS

^۴ 6DOF Dynamics Model

در مطالعه حاضر تلاش شده است که به کمک ظرفیت‌های آزمایشگاهی و توانمندی‌های عددی موجود، بتوان به بررسی و شبیه‌سازی عددی یک پرتابه پرسرعت زیرسطحی با سرعتی حدود ۲۰۰ متر بر ثانیه پرداخت. شایان ذکر است که این سرعت حدود دو برابر سرعت‌های تحلیل شده موجود است. با توجه به عدم وجود نتایج آزمایشگاهی در مورد پرتابه‌های پرسرعت زیر سطحی، در ابتدا حل عددی زمانمند همراه با آزمایش‌های تجربی برای پرتابه‌ای با سرعت کمتر انجام شده، پس از مقایسه نتایج عددی و آزمایشگاهی و حصول اطمینان از دقت مناسب الگوریتم انتخاب شده، حل عددی زمانمند حرکت پرتابه پرسرعت انجام شده است. از این‌رو ویژگی‌های مهم پدیده سوپرکاویتاسیون شامل، تشکیل، توسعه و تخریب کاویتاسیون برای یک پرتابه زیرسطحی با سرعت حدود ۱۰۰ متر بر ثانیه بصورت تجربی و عددی و برای پرتابه‌ی پرسرعت زیرسطحی با سرعت حدود ۲۰۰ متر بر ثانیه بصورت عددی، با لحاظ کردن اثرات زمانمند بودن و رفتار دینامیکی پرتابه‌ها، مورد بررسی قرار گرفته است.

۲- تجهیزات آزمایشگاهی و ثبت اطلاعات

همانطور که در بخش قبل گفته شد، بررسی‌های آزمایشگاهی پدیده سوپرکاویتاسیون، اساساً در تونل‌های بسته آب با یک مدل ساکن انجام می‌شود و از اثرات غیردائمی و رفتار دینامیکی وسیله نیز صرف‌نظر می‌شود. در مقایسه با آزمایش‌های تجربی توفل آب، در آزمایش اجسام متحرک پرسرعت (پرتاب جسم به درون آب) به راحتی سوپرکاویتاسیون طبیعی تشكیل شده، مسیر حرکت جسم نیز به وضوح مشاهده می‌شود؛ بنابراین این روش برای بررسی پدیده سوپرکاویتاسیون طبیعی زمانمند مناسب است. از این‌رو به منظور انجام آزمایش‌های سوپرکاویتاسیون زمانمند، در دانشگاه صنعتی مالک اشتر شیراز یک حوضچه آب طراحی و ساخته شد. ابعاد این حوضچه به نحوی انتخاب شده که اثر دیواره‌ها بر میدان جریان ناجیز باشد. طول این حوضچه، ۹ متر و سطح مقطع آن، $1\frac{1}{2} \times 1\frac{1}{2}$ مترمربع است. نمایی شماتیک از این آزمایشگاه در شکل ۱ ارائه شده است. تجهیزات این آزمایشگاه شامل، پرتابگر پنوماتیکی، دوربین پرسرعت، رایانه‌ی پردازش تصویر، حوضچه آزمایش و سیستم نورپردازی است. در این آزمایشگاه مسیر حرکت

تطابق خوبی بین مشخصات کاویتاسیونی پیش‌بینی شده مانند، طول، قطر و شکل حباب سوپرکاویتاسیون و نتایج آزمایشگاهی مشاهده کردند.

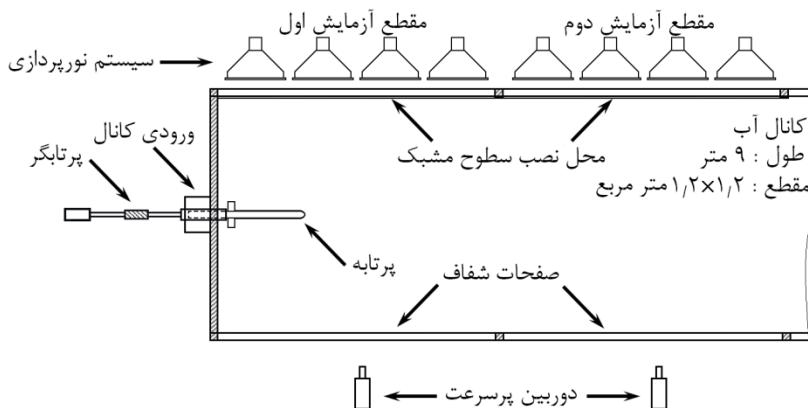
ربیعی و همکارانش [۱۱-۹] در سال ۲۰۱۱، به بررسی آزمایشگاهی و عددی پدیده سوپرکاویتاسیون یک جسم متحرک شتاب‌دار پرداختند. آنها نشان دادند که نرمافزار در دسترس موجود فلوئنت، قابلیت مدل‌سازی میدان جریان سوپرکاویتاسیونی را داشته، نتایج حاصل از حل عددی با داده‌های تجربی تطابق خوبی دارد.

اینگ^۱ و همکارانش [۱۲] در سال ۲۰۱۲، روشهای طراحی شکل هندسی پرتابه‌های زیرسطحی پرسرعت بر اساس تئوری جریان پتانسیل ارائه کرد، با شبیه‌سازی عددی تاثیر شکل پرتابه روی حباب سوپرکاویتاسیون را بررسی کردند. آنها نشان دادند که در اینگونه پرتابه‌ها با افزایش ضریب لاغری، ضریب درگ کاهش می‌یابد.

سرانجام [۱۳] در سال ۲۰۱۳، نحوه‌ی تشکیل، تکامل و تخریب زمانمند پدیده سوپرکاویتاسیون حول یک جسم متحرک زیرآبی را به صورت تجربی و عددی، مورد بررسی قرار داد. وی نشان داد که استفاده از معادلات میانگین زمانمند ناویر استوکس چند فازی در کنار مدل شش درجه آزادی حرکت جسم صلب در تحلیل عددی، می‌تواند مسیر و سرعت جسم و شکل حباب سوپرکاویتاسیون تشکیل شده را به خوبی تخمین بزند.

اغلب بررسی‌های آزمایشگاهی روی پدیده سوپرکاویتاسیون با یک مدل ثابت در تونل بسته آب انجام شده، محققان کمی اجسام سوپرکاویتاسیونی متحرک را بصورت تجربی مطالعه کردند؛ همچنین روش‌های عددی استفاده شده در شبیه‌سازی حباب سوپرکاویتاسیون، اغلب بر اساس جریان پتانسیل یا مدل‌های چندفازی دینامیک سیالات محاسباتی بوده، در این تحقیقات شکل حباب کاویتاسیون و توزیع سرعت و فشار جریان‌ها در شرایط دائمی در سرعت‌های پروازی تا حدود ۱۰۰ متر بر ثانیه بررسی شده، از اثرات زمانمند بودن رفتار دینامیکی وسیله، صرف‌نظر شده است.

^۱ Ying



شکل ۱- نمایی شماتیک از آزمایشگاه سوپرکاویتاسیون زمانمند و تجهیزات آن (نمای از بالا)

تصویربرداری است؛ بنابراین در آزمایش‌های متفاوت دقت آزمایش‌ها بسته به سرعت ووضوح دوربین تصویربرداری متفاوت است.

ثبت تصویرهای جریان از طریق پنجره‌های شیشه‌ای واقع در دیواره حوضچه انجام شده است. به منظور پردازش داده‌ها، پارامترهای مختلف از تصویرهای ثبت شده توسط دوربین پرسرعت استخراج می‌شود. این کمیت‌ها شامل، موقعیت جسم درجهت‌های افقی و عمودی وجهت آن است. پس از پردازش داده‌ها، با استفاده از اختلافات ابعادی، مولفه‌های سرعت در زمان‌های مختلف و در نتیجه عدد کاویتاسیون قابل محاسبه است.

در این تحقیق، آزمایش‌ها توسط پرتابه‌ای با سر کروی انجام شده است. در ابتدا جسم به تدریج در اثر هوای پرفشار شتاب گرفته و در زمان خروج از پرتابگر به بیشترین سرعت خود می‌رسد، سپس در حوضچه آب به تدریج متوقف

جسم در عمق ۰/۴ متری از سطح آزاد آب و هوا قرار دارد. پرتابه روی پرتابگر نصب شده و از محل ورود پرتابگر، دهانه پرتابگر به همراه پرتابه به درون آب وارد می‌شود. در نهایت پرتابه به درون آب پرتاب می‌شود.

در آزمایشگاه‌های دریایی معتبر مانند مرکز تحقیقاتی NUWC در ایالات متحده و یا آزمایشگاه جامع دریایی آکادمی ملی علوم اوکراین به منظور ثبت اطلاعات و تعیین موقعیت مکانی پرتابه، یک سطح که با خطوط افقی و عمودی مدرج شده، در پشت پرتابه قرار می‌دهند تا در حین تصویربرداری، با توجه به ثابت بودن وضعیت دوربین و سطح مدرج، موقعیت پرتابه تعیین شود. این سطح مانند کاغذ میلیمتری بوده که ابعاد مربع‌های آن مقدار مشخصی است؛ بنابراین با تعیین موقعیت پرتابه و در دست داشتن فاصله زمانی تصویربرداری، با بکارگیری معادلات مشتقات زمانی، سرعت و شتاب پرتابه استخراج می‌شود. همانطور که در شکل ۲ مشاهده می‌شود، در این آزمایشگاه نیز با ایده‌برداری از آزمایشگاه‌های معتبر از سطح مدرجی با مربع‌هایی به مساحت 5×5 سانتیمتر مربع در پشت پرتابه و روی دوربین استفاده شده است تا با تعیین فواصل پرتابه در زمان‌های مختلف، سرعت و شتاب آن استخراج شود.

در این آزمایشگاه با توجه به سرعت پرتابه می‌توان از دوربین‌های پرسرعت با سرعت‌های تصویربرداری متفاوت استفاده کرد. خطای اندازه‌گیری در نتایج آزمایشگاهی برای محاسبه موقعیت پرتابه در هر لحظه از زمان درجهت‌های افقی و عمودی عمدها ناشی از کیفیت تصویر و سرعت



شکل ۲- نمایی از آزمایشگاه و تجهیزات آن

معادلات شش درجه آزادی حاکم بر حرکت جسم صلب، شتاب وارد بر جسم محاسبه شده، در نهایت با انتگرال‌گیری از ترم شتاب، سرعت و جابجایی جسم در گام زمانی بعد حاصل می‌شود. سپس با استفاده از ظرفیت شبکه دینامیک نرمافزار و موقعیت جدید جسم، شبکه جدیدی تولید شده، دوباره این فرایند تکرار می‌شود. این روال برای کلیه گام‌های زمانی بکار می‌رود. لازم به ذکر است که با توجه به سرعت زیاد پرتابه دوم، مسیر حرکت در بازه زمانی مورد ارزیابی به صورت حرکت مستقیم الخط بوده، قاعده‌تا تعداد درجات آزادی جسم کاهش می‌یابد.

به منظور حل میدان جریان سوپرکاویتاسیونی، این معادلات در دامنه محاسباتی بر اساس روش حجم محدود^۱ حل شده، برای شبیه‌سازی دو فاز آب و بخار از مدل مخلوط همگن چند فازی و به منظور تفکیک دو فاز از ضریب کسر حجمی بخار همراه با شبکه‌بندی دینامیک استفاده شده است. اصولاً در مدل مخلوط همگن چندفازی خواص میدان جریان به صورت مخلوطی از چند فاز به کمک ضریب کسر حجمی محاسبه شده، برای کل میدان جریان یک دسته معادله حل می‌شود. برای مشخص کردن میزان نسبت فازها نیز با استفاده از یک معادله اضافی، کسر حجمی هر فاز محاسبه می‌شود. به منظور کوپل فشار و سرعت نیز، از الگوریتم سیمپل سی^۲ استفاده شده است.

معادلات پیوستگی و مومنتوم عبارتند از:

$$\frac{\partial \rho_m}{\partial t} + \frac{\partial (\rho_m u_j)}{\partial x_j} = 0 \quad (2)$$

$$\frac{\partial}{\partial t} (\rho_m u_i) + \frac{\partial}{\partial x_j} (\rho_m u_i u_j) = - \frac{\partial p}{\partial x_i} + \rho_m g_i + \frac{\partial}{\partial x_j} \left[(\mu_m + \mu_t) \left(\frac{\partial u_i}{\partial x_j} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i} \right) \right] \quad (3)$$

در این رابطه u_i و x_i به ترتیب بیانگر، مولفه سرعت و محور مختصات، t معرف زمان، p بیانگر فشار محلی، ρ_m چگالی مخلوط، μ_m لزجت مخلوط و μ_t لزجت اغتشاش^۳ است.

همچنین یک معادله جابجایی برای تعیین نرخ جرمی بین فازها به این معادلات اضافه می‌شود:

می‌شود. مسیر حرکت جسم و شکل حباب سوپرکاویتاسیون تشکیل شده در اطراف جسم، بوسیله یک دوربین پرسرعت با سرعت ۳۶۰۰۰ تصویر در ثانیه ثبت شده است. در این آزمایش‌ها سعی شده با انتخاب یک دوربین پرسرعت با پسوند مناسب، تصاویری با پسوند بالا ثبت شود تا خطای مربوط به تصویربرداری ناچیز باشد. با انجام مطالعات مربوط به محاسبه انحراف معیار استاندارد مربوط به ابزار اندازه‌گیری موقعیت پرتابه و تکرار، خطای در حدود ۰.۱٪ برای این سیستم اندازه‌گیری حاصل شده است [۱۲].

۳- مدل محاسباتی

۳-۱- معادلات حاکم و شبیه‌سازی جریان سیال
همانطور که در بخش قبل گفته شد، هنگامی که فشار میدان جریان کمتر از فشار بخار سیال در دمای کاری شود، پدیده کاویتاسیون رخ می‌دهد. عدد کاویتاسیون، یک پارامتر بدون بعد بوده که معیار مناسبی برای تعیین پتانسیل جریان در ایجاد کاویتاسیون است. این عدد بصورت نسبت اختلاف فشار جریان آزاد (p_k) و فشار بخار (p_v) سیال به انرژی جنبشی واحد حجم سیال ($\frac{1}{2} \rho V^2$) تعریف می‌شود:

$$\sigma = \frac{p_k - p_v}{\frac{1}{2} \rho V^2} \quad (1)$$

بطور معمول هنگامی که یک جسم صلب با سرعتی بیشتر از ۵۰ متر بر ثانیه در آب حرکت می‌کند، پدیده کاویتاسیون رخ می‌دهد [۱۴] و بطور کلی زمانی سوپرکاویتاسیون رخ می‌دهد که $\sigma < 0.1$ باشد [۱۵].

در این تحقیق، به منظور شبیه‌سازی و تخمین شکل کاویتاسیون زمانمند، رفتار دینامیکی و مسیر حرکت و نیروهای وارد بر جسم، در تحلیل عددی از کوپل مدل معادلات میانگین زمانی ناویر استوکس زمانمند و مدل حرکت شش درجه آزادی جسم صلب استفاده شده است.

جهت تحلیل حرکت جسم داخل میدان جریان در هر لحظه به کمک معادلات میانگیری شده ناویر استوکس در حالت زمانمند، پارامترهای میدان جریان شامل، فشار، سرعت و سایر پارامترهای میدانی مانند، تنش‌های برشی و در نهایت میزان نیروی وارد بر جسم ناشی از ترم‌های مختلف فشاری و تنش‌های برشی، در هر لحظه محاسبه می‌شود. حال برای محاسبه میدان جریان در گام زمانی بعدی با کمک حل

¹ Finite Volume

² SIMPLEC

³ Turbulent viscosity

شعاع اولیه این هستهها 10^{-6} و کسر حجمی آنها 5×10^{-5} و ضرایب F_v و F_c به ترتیب برابر با 50 و 100 است.

شبیه سازی آشفتگی جریان نیز با استفاده از مدل اغتشاش دو معادلهای $k-\omega$ SST صورت گرفته است. تجربه نویسندها در انجام شبیه سازی میدان های چند فازی نشان داده است که مدل اغتشاشی فوق در کنار معادلات میدان شامل، پیوستگی و مومنتوم، توانایی و کارآبی مناسبی در پیش بینی نقطه آغاز و میزان مقدار جدایش جریان تحت گردابیان فشار معکوس را داشته، در جریان های کاویتاسیونی از دقت و همگرایی بهتری برخودار است. معادلات حاکم عبارتند از:

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho k) + \frac{\partial}{\partial x_i}(\rho k u_i) = \frac{\partial}{\partial x_j}\left(Y_k \frac{\partial k}{\partial x_j}\right) + G_k - Y_k + S_k \quad (9)$$

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho \omega) + \frac{\partial}{\partial x_j}(\rho \omega u_j) = \frac{\partial}{\partial x_j}\left(Y_\omega \frac{\partial \omega}{\partial x_j}\right) + G_\omega - Y_\omega + D_\omega + S_\omega \quad (10)$$

در این روابط Y_k و Y_ω به ترتیب بیانگر، ضریب پخش موثر برای k و ω هستند.

$$Y_k = \mu + \frac{\mu_t}{\xi_k} \quad (11)$$

$$Y_\omega = \mu + \frac{\mu_t}{\xi_\omega} \quad (12)$$

ξ_k و ξ_ω به ترتیب، اعداد پرانتل معموش برای k و ω بوده، μ لزجت اغتشاش است [۱۶].

۲-۳- هندسه مدل و تولید شبکه

در این مطالعه حرکت یک پرتاپه پر سرعت زیر سطحی در درون آب و نحوه تشکیل حباب سوپر کاویتاسیون در اطراف آن با استفاده از حل عددی به کمک نرم افزار تجاری در دسترس انسیس-سی افایکس^۱ بررسی شده است. با توجه به عدم وجود نتایج آزمایشگاهی در تحقیقات قابل دسترس در مورد پرتاپه های پر سرعت زیر سطحی، در ابتدا نتایج حل عددی پرتاپه ای با سرعت کمتر با نتایج آزمایشگاهی موجود مقایسه شده، پس از اطمینان از دقت مناسب الگوریتم

$$\frac{\partial \alpha_n \rho_n}{\partial t} + \frac{\partial (\alpha_n \rho_n u_j)}{\partial x_j} = \Gamma_n \quad (4)$$

Γ_n نرخ انتقال جرم در سطح میانی است. معادلات حاکم بر فرآیند دو فازی با سه مولفه مجزا ارائه می شوند که در آنها شرط عدم لغزش بین فازها در نظر گرفته شده است. بخار، v آب w و گاز غیرقابل میان nuc سه مؤلفه تأثیرگذار در پدیده کاویتاسیون هستند. رابطه بین کسرهای حجمی این مولفه ها عبارت است از:

$$(\alpha_w + \alpha_{nuc}) + \alpha_v = 1 \quad (5)$$

در بسیاری از مدل های کاویتاسیونی فرض می شود که گاز غیرقابل میان با کسر حجمی ثابت به خوبی در فاز مایع حل می شود. بر این اساس کسرهای حجمی α_w و α_{nuc} می توانند به خوبی با هم ادغام شده، به عنوان یک پارامتر α تعریف شود. از این رو معادله حاکم برای تعیین نرخ جرم بین فازها عبارت است از:

$$\frac{\partial \alpha_l \rho_l}{\partial t} + \frac{\partial (\alpha_l \rho_l u_j)}{\partial x_j} = \dot{m}_v - \dot{m}_c \quad (6)$$

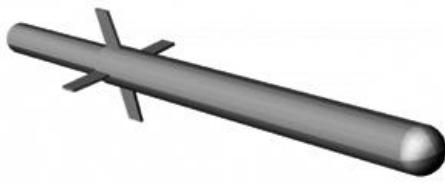
که در آن ترم های چشممه \dot{m}_v و \dot{m}_c به ترتیب، نرخ جرمی تولید بخار و نرخ جرمی میان در پدیده کاویتاسیون، هستند. محققان جهت شبیه سازی پدیده کاویتاسیون، مدل های انتقال جرم متفاوتی ارائه کرده اند. در کد موجود در دسترس از مدل انتقال جرم رایلی-پلست استفاده شده است. این مدل بر اساس استفاده از معادله رشد حباب رایلی-پلست برای تعیین نرخ تولید بخار پیاده سازی شده است. با چشم پوشی از ترم لزجت و کشش سطحی، نرخ انتقال جرم از هر فاز عبارت است از:

$$\dot{m}_v = -F_v \frac{3\alpha_{nuc}\alpha_l\rho_v}{R_{nuc}} \sqrt{\frac{2}{3} \max\left(\frac{p_v - p}{\rho_l}, 0\right)} \quad (7)$$

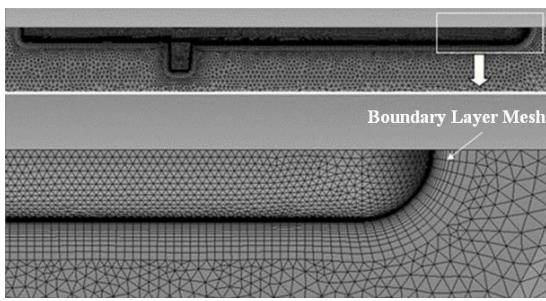
$$\dot{m}_c = F_c \frac{3(1 - \alpha_l)\rho_v}{R_{nuc}} \sqrt{\frac{2}{3} \max\left(\frac{p_v - p}{\rho_l}, 0\right)} \quad (8)$$

در این روابط p_v فشار بخار، R_{nuc} شاع اولیه هسته های گازی، ρ_l چگالی مایع و ρ_v چگالی بخار است. از آنجا که فرآیندهای تبخیر و میان از مقیاس های زمانی متفاوتی برخوردارند، از ثابت های تجربی F_v و F_c در این روابط استفاده شده است. گازهای غیرقابل میان که بصورت حباب های کروی فرض شده اند، مکان های هسته سازی برای فرآیند کاویتاسیون بشمار می روند. در این شبیه سازی اندازه

^۱ Ansys-CFX



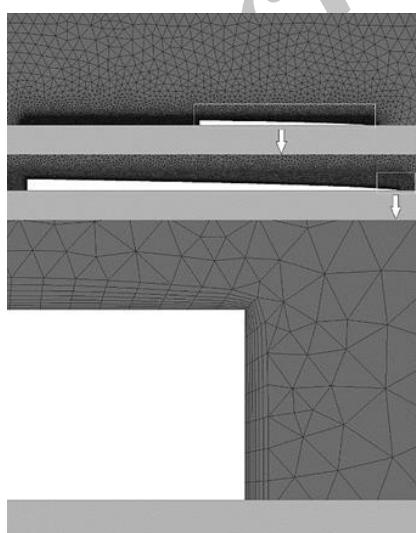
شکل ۳- نمای هندسی پرتابه اول



شکل ۴- نحوه شبکه‌بندی و شبکه لایه مرزی در اطراف پرتابه اول



شکل ۵- نمای هندسی پرتابه دوم



شکل ۶- شبکه‌بندی و شبکه لایه مرزی پرتابه دوم

انتخاب شده، حل عددی پرتابه پرسرعت برای سرعت‌های بالاتر به کمک شبیه‌سازی عددی پیش‌فرض انجام شده است. در شبیه‌سازی انجام شده از روش شبکه‌بندی دینامیک استفاده شده، جسم درون شبکه سیال حرکت می‌کند. به منظور تخمین دقیق ابعاد حباب سوپرکاویتاسیون، یک ناحیه استوانه‌ای شکل در اطراف پرتابه تعریف شده است. تراکم شبکه در این ناحیه، زیادتر از نقاط دیگر است. ابعاد این ناحیه بر اساس طول حباب سوپرکاویتاسیون ایجاد شده در آزمایشگاه است. علاوه بر این، در این ناحیه شبکه دچار تغییر شکل نشده، تغییر شکل‌های ایجاد شده به خارج از این ناحیه منتقل می‌شود. این عمل باعث شده که تغییر شکل‌ها به المان‌های با ابعاد بزرگ‌تر منتقل شده، شبکه‌بندی مجدد کمتری در طول زمان حل صورت گیرد.

پرتابه مورد آزمایش (پرتابه اول) شامل، یک بدنه استوانه‌ای به همراه دماغه‌ای به شکل نیم کره است. جهت انجام یک حرکت پایدار تعداد ۴ پره در قسمت نزدیک به انتهای آن نصب شده است. نمای هندسی این پرتابه در شکل ۳ و شبکه‌بندی اطراف دماغه و بدنه آن در شکل ۴ نشان داده شده است. در جدول ۱ نیز، مشخصات هندسی این پرتابه ارائه شده است.

هندسه پرتابه پرسرعت (پرتابه دوم)، در شکل ۵ و مشخصات هندسی آن، در جدول ۲ ارائه شده است. از پرتابه اول برای سرعت‌های تا حدود ۱۰۰ متر بر ثانیه و از پرتابه دوم برای سرعت‌های بیشتر استفاده می‌شود. همانطور که مشاهده می‌شود، به دلیل تفاوت ماهیت رفتاری، هندسه پرتابه دوم بطور کامل با هندسه پرتابه اول متفاوت است. در شکل ۶، نحوه شبکه‌بندی میدان جریان برای پرتابه دوم نشان داده شده است.

همانطور که مشاهده می‌شود، برای شبکه‌بندی از ترکیب المان‌های هرمی و مکعبی شبکه استفاده شده است. با توجه به مقاین پرتابه‌ها، جهت کاهش حجم محاسباتی، برای پرتابه اول به دلیل وجود پره‌ها یک قطاع ۹۰ درجه و برای پرتابه دوم، یک قطاع ۱۰ درجه از دامنه محاسباتی سیال برای انجام شبیه‌سازی‌ها مدل‌سازی شده است.

تعداد المان‌ها بر اساس همگرایی شبکه، مقدار 7^+ و نرخ رشد المان‌ها و بررسی استقلال از شبکه تعیین گردیده است. با توجه به هندسه پرتابه‌ها، در مدل‌سازی پرتابه اول حدود

۴- نتایج

در این تحقیق به منظور شناسایی سوپر کاویتانسیون ایجاد شده روی اجسام متحرک زیر سطحی، از تحلیل عددی استفاده شده و به منظور صحه گذاری بر حل عددی، از داده های آزمایش های انجام شده روی پرتا به اول این استفاده شده است. در شکل ۸ نحوه تشکیل، توسعه و تخریب حباب سوپر کاویتانسیون در اطراف پرتا به اول در زمان های مختلف بصورت عددی و تجربی ارائه شده است. همانطور که در این شکل مشاهده می شود، از ابتدای حرکت پرتا به، شکل گیری حباب سوپر کاویتانسیون آغاز می شود. در ابتدای حرکت، بخش انتهایی پرتا به درون پرتا بگر قرار داشته، در مدت زمان کمتر از ۳ میلی ثانیه بطور کامل از پرتا بگر خارج می شود؛ لذا در این فاصله زمانی سرعت پرتا به افزایش یافته تا به بیشترین مقدار خود در زمان خروج کامل از دهانه پرتا بگر برسد. تا این لحظه پرتا به یک حرکت با شتاب مثبت را تجربه کرده، از این لحظه به بعد با حذف شدن نیروی پرتا بگر، در اثر اعمال نیروی پسا سریعاً از سرعت آن کاسته می شود. بعد از تشکیل حباب سوپر کاویتانسیون، تقریباً تماس بین پرتا به و آب از بین رفتہ و فقط کویتیتور و پره ها با آب در تماس هستند. با کاهش سرعت پرتا به، بالطبع ابعاد حباب سوپر کاویتانسیون نیز کوچک شده، در نهایت از بین می رود. در این شکل حباب سوپر کاویتانسیون حاصل از شبیه سازی عددی و آزمایش های تجربی در یک زمان یکسان، به منظور مقایسه در کنار یکدیگر قرار گرفته است. همانطور که مشاهده می شود تا زمان حدود ۱۲ میلی ثانیه شبیه سازی عددی با دقت بسیار خوبی با نتایج آزمایشگاهی تطابق داشته و از این زمان به بعد از دقت نتایج شبیه سازی عددی کاسته می شود. در این آزمایش ها با تصویربرداری پرسرعت و تحلیل اختلاف های ابعادی، سرعت پرتا به و در نهایت عدد کاویتانسیون محاسبه شده است. بیشترین سرعت پرتا به حدود ۸۵ متر بر ثانیه بوده، عدد کاویتانسیون متناظر با آن با توجه به فشار محلی حدود ۰.۲۵ است. در جدول ۳، مقایسه ای بین نتایج حاصل از شبیه سازی عددی و آزمایش های تجربی در این جدول نسبت طول حباب سوپر کاویتانسیون به قطر پرتا به (L/D)، ناشی از شبیه سازی عددی و آزمایش های تجربی و اختلاف آنها ارائه شده است. همانطور که مشاهده می شود، در کل نتایج شبیه سازی عددی

جدول ۱- مشخصات هندسی پرتا به اول

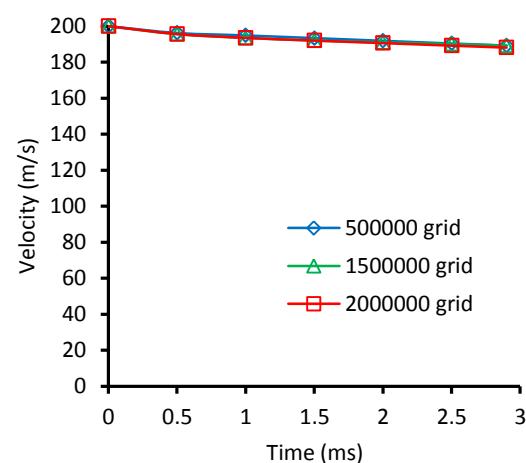
مرکز جرم (میلی متر)	تعداد پره (میلی متر)	قطر (میلی متر)	طول (میلی متر)	جرم (گرم)
۲۲۰ میلی متر از دماغه	۴	۲۶	۴۸۰	۲۳۲

جدول ۲- مشخصات هندسی پرتا به دوم

مرکز جرم (میلی متر)	تعداد پره (میلی متر)	قطر (میلی متر)	طول (میلی متر)	جرم (گرم)
۱۰۰ میلی متر از دماغه	۰	۱۰	۱۵۰	۴۸

۱۰۰۰۰۰۰ المان و در مدل سازی پرتا به دوم، حدود ۵۰۰۰۰۰ المان بکار رفته است. در انجام این محاسبات، از سیستم پردازش موازی استفاده شده است.

برای هر دو پرتا به بحث استقلال حل از شبکه برسی شده، در شکل ۷ استقلال حل از شبکه برای حل عددی پرتا به دوم ارائه شده است. با توجه به زمان برو بودن حل عددی فوق، در سه میلی ثانیه ابتدایی حرکت، برای پرتا به پرسرعت، سه حالت شبکه مورد بررسی قرار گرفته است. با توجه به افزایش تصاعدی زمان محاسباتی نسبت به افزایش تعداد سلول ها و از طرف دیگر تفاوت ناچیز خطای شبکه ها، از شبکه با ۵۰۰ هزار المان برای انجام محاسبات استفاده شده است. لازم به ذکر است که بیشترین خطای این شبکه، با شبکه ۲ میلیون المانی حدود ۰.۷٪ است.



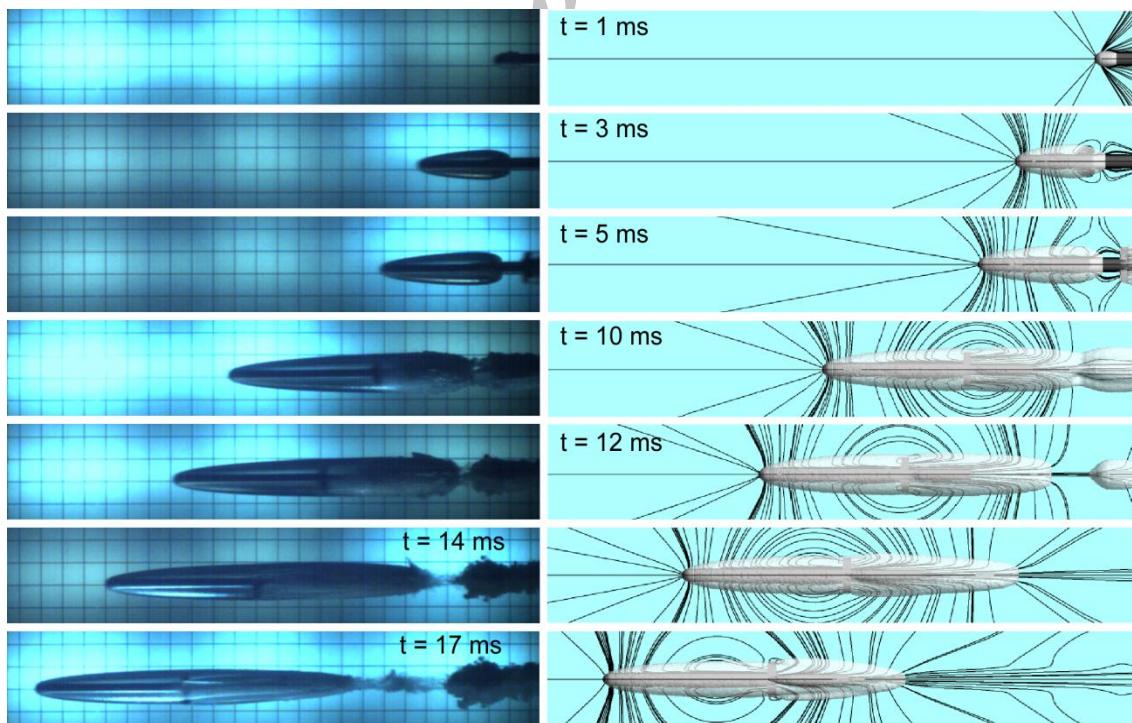
شکل ۷- برسی استقلال حل از شبکه برای پرتا به دوم

در شکل ۹، تغییرات سرعت پرتابه اول نسبت به زمان حاصل از شبیه‌سازی عددی و آزمایش‌های تجربی مقایسه شده‌اند. سرعت پرتابه در حین پرتاب به شدت افزایش یافته و در زمانی کمتر از ۳ میلی‌ثانیه به بیشترین میزان خود یعنی، حدود ۸۵ متر بر ثانیه می‌رسد و سپس با یک سیر نزولی پس از گذشت ۱۷ میلی‌ثانیه به حدود ۵۰ متر بر ثانیه کاهش می‌یابد. در ادامه با افزایش زمان و کاهش هرچه بیشتر سرعت، حباب سوپرکاویتاپسیون از بین رفت، پرتابه سریعاً متوقف می‌شود. همانطور که در این شکل مشاهده می‌شود، سرعت پیش‌بینی شده حاصل از شبیه‌سازی عددی با سرعت ثبت شده در آزمایش‌های تجربی تطابق خوبی دارد. از آنجا که پس از خروج پرتابه از پرتاگر، هنوز حباب سوپرکاویتاپسیون بطور کامل پرتابه را پوشش نداده است، بخشی از پرتابه با آب در تماس بوده، کاهش سرعت شدید خواهد بود؛ اما پس از گذشت زمان حدود ۶ میلی ثانیه، تقریباً حباب سوپرکاویتاپسیون پرتابه را بطور کامل پوشانده و در ادامه با کاهش نیروی پسا، سرعت پرتابه با نرخ کمتری کاهش می‌یابد.

با نتایج آزمایشگاهی تطابق خوبی دارد. کمترین خطأ برابر با ۱۳۳٪ در زمان ۱۲ میلی‌ثانیه و بیشترین خطأ، برابر با ۱۴۰٪ متناظر با زمان ۱۷/۱ میلی‌ثانیه است. در زمان‌های میانی نیز نتایج شبیه‌سازی عددی تا زمان ۱۲ میلی ثانیه از دقت بسیار خوبی برخوردار بوده، از این زمان به بعد از دقت آن کاسته می‌شود.

جدول ۳- مقایسه نتایج حاصل از آزمایش‌های تجربی و شبیه‌سازی عددی

زمان (ms)	عدد کاویتاپسیون	L/D آزمایشگاهی	L/D تست	شبیه‌سازی عددی	خطأ (%)
۱/۰	۰/۰۳۸	۳/۰۴	۲/۹۰	۴/۵۴	۴/۵۴
۲/۳	۰/۰۲۶	۶/۵۴	۶/۳۶	۲/۸۱	۲/۸۱
۳/۴	۰/۰۲۵	۹/۸۷	۹/۷۳	۱/۴۰	۱/۴۰
۴/۶	۰/۰۳۰	۱۳/۶۰	۱۳/۲۸	۲/۳۷	۲/۳۷
۱۲/۰	۰/۰۴۵	۳۱/۰۸	۳۰/۶۷	۱/۳۳	۱/۳۳
۱۴/۳	۰/۰۵۳	۳۴/۰۴	۳۱/۵۹	۸/۵۴	۸/۵۴
۱۶/۶	۰/۰۵۴	۳۴/۲۲	۲۹/۷۰	۱۳/۲۰	۱۳/۲۰
۱۷/۱	۰/۰۵۵	۳۴/۱۷	۲۹/۳۸	۱۴/۰۳	۱۴/۰۳

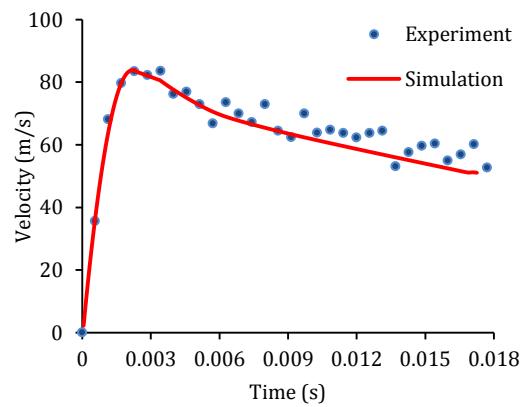


شکل ۸- مقایسه شکل حباب سوپرکاویتاپسیون در شبیه‌سازی عددی و اندازه‌گیری‌های آزمایشگاهی در زمان‌های یکسان

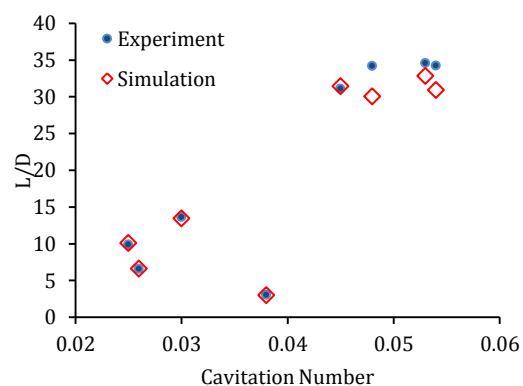
حال با توجه به تنظیم کد عددی در دسترس با داده‌های آزمایش‌های موجود در ادامه تلاش شده است، از این کد برای تحلیل یک پرتابه پرسرعت (مدل دوم) استفاده شود. تحلیل در شکل‌های ۱۱ و ۱۲ نحوه تشکیل، توسعه و تخریب حباب سوپرکاویتاپسیون در اطراف پرتابه دوم در زمان‌های مختلف، حاصل از حل عددی نشان داده شده است. در این شکل پرتابه با سرعت اولیه ۲۰۰ متر بر ثانیه داخل آب شروع به حرکت نموده است. همانطور که مشاهده می‌شود، در مدت زمان ۲ میلی‌ثانیه حباب سوپرکاویتاپسیون بطور کامل پرتابه را احاطه کرده است. با توجه به اینکه در این پرتابه فقط کویتیتور با آب در تماس است (پره وجود ندارد)، انتظار می‌رود که در شرایط هندسی یکسان، از نرخ کاهش سرعت کمتری نسبت به پرتابه اول برخوردار باشد. با کاهش سرعت ابعاد حباب سوپرکاویتاپسیون نیز کاهش یافته تا اینکه در زمان ۱۲ میلی‌ثانیه طول حباب سوپرکاویتاپسیون از طول پرتابه کمتر شده، قسمت انتهایی پرتابه با آب تماس پیدا می‌کند. لازم به ذکر است که در طراحی اینگونه پرتابه‌ها زمان تماس آب با بدنه پرتاب، یکی از پارامترهای بسیار مهم در روند طراحی اینگونه پرتابه‌ها به شمار می‌آید. زیرا پرتابه از ابتدا تا انتهای مسیر در نظر گرفته شده برای آن، باید درون حباب سوپرکاویتاپسیون قرار گیرد.

در شکل ۱۳، تغییرات سرعت پرتابه نسبت به زمان مشاهده می‌شود. همانطور که در شکل مشخص است، در ابتدای حرکت از آنجا که حباب سوپرکاویتاپسیون بطور کامل تشکیل نشده و هنوز قسمت‌های زیادی از پرتابه با آب در تماس است، کاهش سرعت از شدت بالایی برخوردار بوده، پس از تشکیل حباب سوپرکاویتاپسیون و قرار گرفتن پرتابه بطور کامل درون آن، نرخ کاهش سرعت تقریباً ثابت می‌شود. برای این پرتابه حباب سوپرکاویتاپسیون در زمانی کمتر از ۲ میلی‌ثانیه تقریباً تمام بدنه را در بر می‌گیرد. سرعت پرتابه در این زمان، حدود ۱۹۳ متر بر ثانیه است. با پیشروی پرتابه و کاهش سرعت، ابعاد حباب سوپرکاویتاپسیون نیز کوچکتر شده، سرانجام در زمان حدود ۱۲ میلی‌ثانیه انتهای پرتابه با آب تماس پیدا می‌کند. در این زمان سرعت پرتابه حدود ۱۷۲ متر بر ثانیه تخمین زده شده است. با محاسبه سطح زیر نمودار سرعت-زمان مسافت طی شده توسط پرتابه محاسبه

در شکل ۱۰ نیز، تغییرات نسبت طول حباب سوپرکاویتاپسیون به قطر پرتابه بر حسب عدد کاویتاپسیون حاصل از شبیه‌سازی عددی و آزمایش‌های تجربی نشان داده شده است. همانطور که در این شکل مشاهده می‌شود، تا عدد کاویتاپسیون ۰,۰۴۵ نتایج عددی با نتایج آزمایشگاهی همخوانی بسیار خوبی داشته، از این حد به بالا از دقت آنها کاسته می‌شود؛ بنابراین با اطمینان می‌توان گفت که الگوریتم عددی حاضر در تخمین شکل حباب سوپرکاویتاپسیون در اعداد کاویتاپسیون کم و یا به عبارت دیگر در سرعت‌های زیاد از دقت بسیار خوبی برخوردار است و با کاهش سرعت و افزایش عدد کاویتاپسیون، از دقت آن کاسته می‌شود.



شکل ۹- سرعت پرتابه اول بر حسب زمان

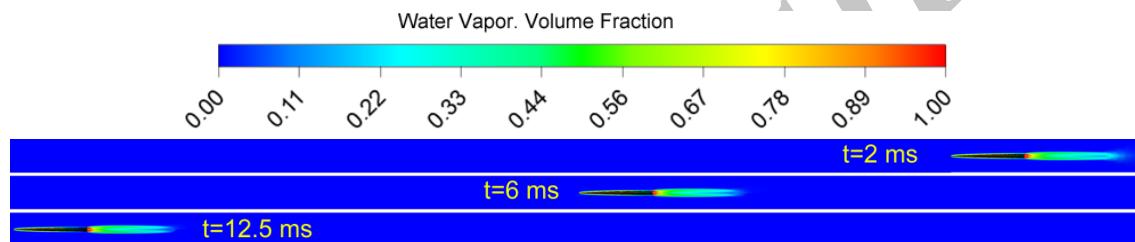


شکل ۱۰- نسبت طول حباب سوپرکاویتاپسیون به قطر پرتابه بر حسب عدد کاویتاپسیون

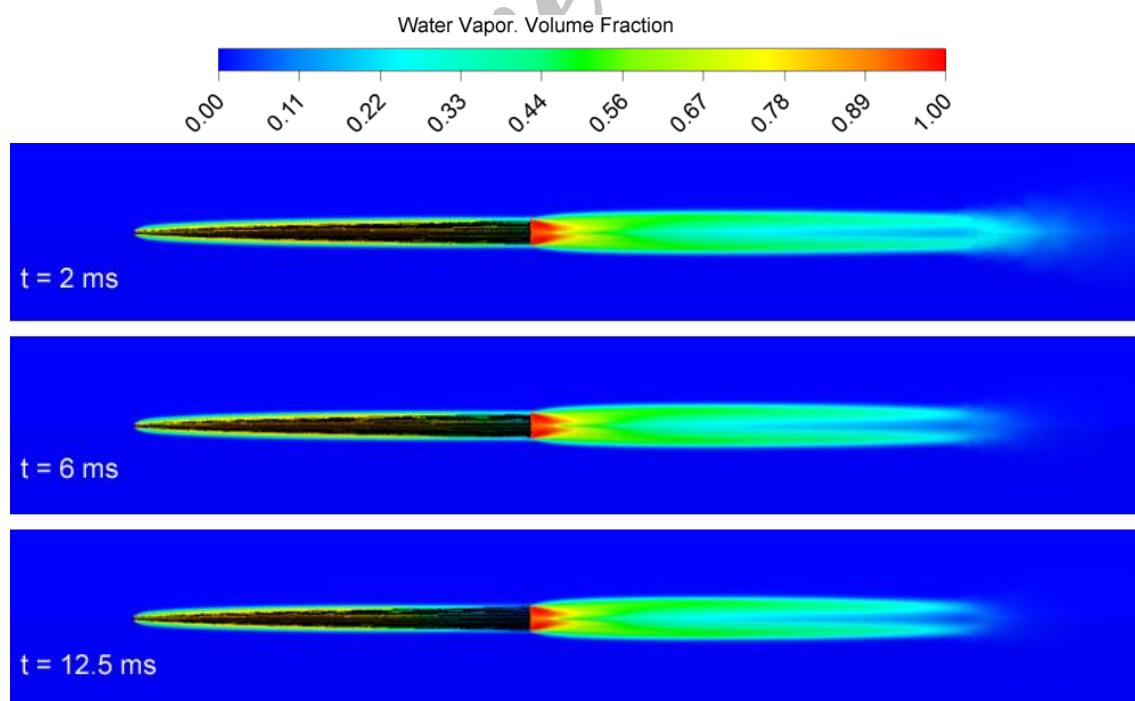
در شکل‌های ۱۵ و ۱۶، سهم هر یک از مولفه‌های پسای فشاری و پسای اصطکاکی در نیروی پسای کل بر حسب زمان نشان داده شده است. اطلاعات هر دو مولفه بر حسب زمان تقریبی تشکیل حباب سوپرکاویتاسیون ترسیم شده است. در ابتدای حرکت پس از تشکیل حباب سوپرکاویتاسیون در اطراف پرتابه، نیروی پسای فشاری از ۲۶/۵ نیوتون شروع شده، تا انتهای به مقدار ۲۳/۴ نیوتون کاهش می‌یابد. این میزان کاهش را می‌توان ناشی از کاهش سرعت دانست؛ اما پسای اصطکاکی از مقدار حدودی ۷۰ نیوتون در ابتدای حرکت شروع شده، در انتهای به مقدار ۷۴ نیوتون

خواهد شد که برای این پرتابه حدود ۲/۳ متر محاسبه شده است.

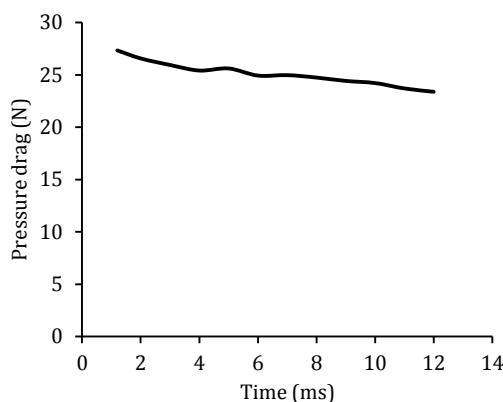
در شکل ۱۴، نحوه تغییرات نیروی پسای وارد بر پرتابه پرسرعت ارائه شده است. در این شکل نیز قبل از تشکیل حباب سوپرکاویتاسیون نیروی پسای زیادی، حدود ۳۰۰ نیوتون به پرتابه وارد می‌شود و پس از گذشت ۲ میلی‌ثانیه نیروی پسا شدیداً کاهش یافته، به مقدار ۱۰۰ نیوتون می‌رسد. این مقدار تا پایان شکل‌گیری حباب سوپرکاویتاسیون (۹۷/۵ نیوتون)، تقریباً ثابت است؛ بنابراین با تشکیل حباب سوپرکاویتاسیون در اطراف پرتابه، نیروی پسای وارد بر پرتابه ۶۶٪ کاهش می‌یابد.



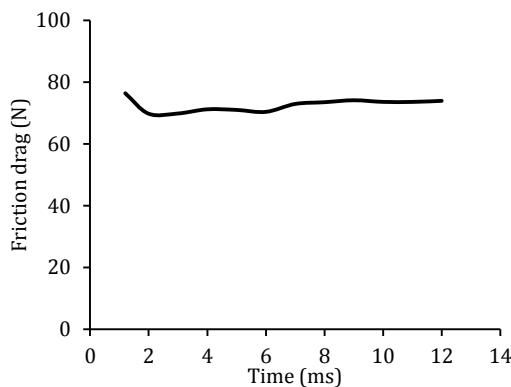
شکل ۱۱- تغییرات کسر حجمی آب و پوشش پرتابه توسط حباب سوپرکاویتاسیون در زمان‌های مختلف



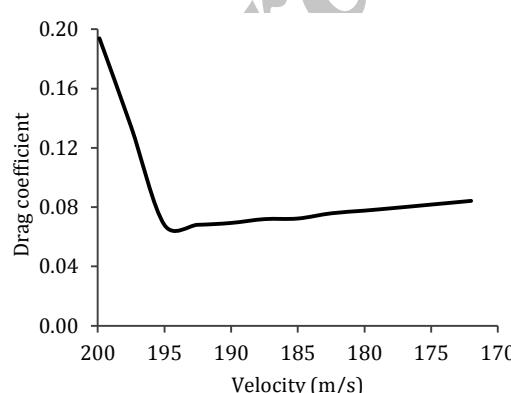
شکل ۱۲- بزرگنمایی از تغییرات کسر حجمی آب و پوشش پرتابه توسط حباب سوپرکاویتاسیون در زمان‌های مختلف



شکل ۱۵- نیروی پسای فشاری وارد بر پرتابه دوم بر حسب زمان

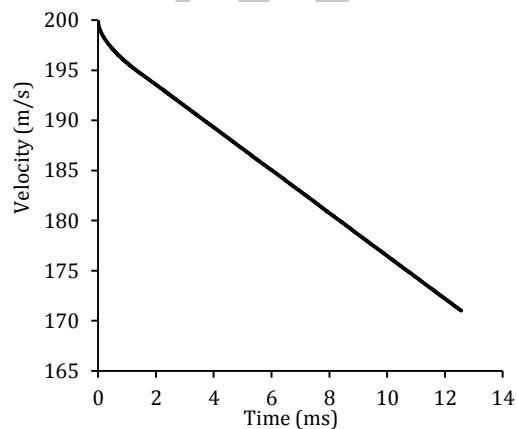


شکل ۱۶- نیروی پسای اصطکاکی وارد بر پرتابه دوم بر حسب زمان

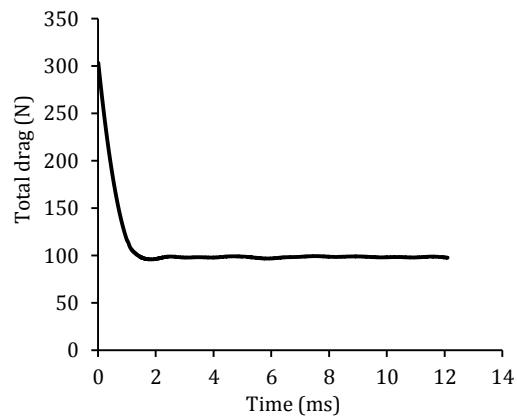


شکل ۱۷- ضریب پسای پرتابه دوم بر حسب سرعت

می‌رسد. این افزایش را می‌توان ناشی از افزایش سطح خیس پرتابه دانست؛ چرا که با کاهش سرعت و کوچک شدن حباب سوپرکاویتانسیون، بخش‌های انتهایی پرتابه با آب تماس پیدا می‌کنند؛ بنابراین کاهش پسای فشاری و افزایش پسای اصطکاکی، سبب می‌شوند که میزان نیروی پسای وارد بر پرتابه تقریباً ثابت بماند. با مقایسه این دو مولفه مشاهده می‌شود که علیرغم تشکیل حباب سوپرکاویتانسیون در اطراف پرتابه، هنوز نیروی پسای اصطکاکی حدود ۳ برابر نیروی پسای فشاری است. در شکل ۱۷ نیز، ضریب نیروی پسای بر حسب سرعت ارائه شده است. دیده می‌شود که مقدار آن با یک سیر صعودی ملایم از ۰۰۸۵ تا ۰۰۷۰ متغیر است.



شکل ۱۳- منحنی سرعت پرتابه دوم بر حسب زمان



شکل ۱۴- نیروی پسای کل وارد بر پرتابه دوم بر حسب زمان

ثابت تجربی	F_v
شتاب جاذبه	g
نرخ جرمی میغان	\dot{m}_c
نرخ جرمی تولید بخار	\dot{m}_v
فشار محلی	p
فشار جریان آزاد	p_k
فشار بخار	p_v
شعاع اولیه هسته‌های گازی	R_{nuc}
زمان	t
سرعت	u_j
سرعت جریان	V
محور مختصات	x_j
علائم یونانی	
نرخ انتقال جرم در سطح میانی	Γ_n
لزجت مخلوط	μ_m
لزجت اغتشاش	μ_t
چگالی	ρ
چگالی مایع	ρ_l
چگالی بخار	ρ_v
چگالی مخلوط	ρ_m
عدد کاویتاسیون	σ
عدد پرانتل اغتشاش در مدل ω	k
کسر حجمی آب	α_w
کسر حجمی گاز غیرقابل میغان	α_{nuc}
کسر حجمی بخار	α_v
کسر حجمی آب و گاز غیرقابل میغان ادغام شده	α_l
ضریب پخش موثر در مدل ω	γ

۷- مراجع

- [1] Savchenko YN, Vlasenko YD, Semenenko VN (1999) Experimental study of high-speed cavitating flows. *Inter J Fluid Mech Res* 26(3): 365-374.
- [2] Lindau JW, Kunz RF, Mulherin JM, Dreyer JJ, Stinebring DR (2003) Fully coupled 6-DOF to URANS modeling of cavitating flows around a supercavitating vehicle. *Proc. of the Fifth International Symposium on Cavitation (CAV2003)*. Osaka, Japan.
- [3] Wang HB, Zhang JZ, Wei YJ (2005) Study on relations between cavity form and typical cavitator parameters. *J Hydrodynamics, Ser A* 20(2): 251-257.

۵- نتیجه‌گیری

در این تحقیق، نحوه تشکیل حباب سوپرکاویتاسیون زمانمند روی یک جسم زیرسطحی و دینامیک حرکت آن بصورت عددی و آزمایشگاهی، مورد بررسی قرار گرفت. بدین منظور آزمایش‌های سوپرکاویتاسیون زمانمند با پرتاب یک جسم به درون حوضچه آزمایش انجام شد و توسط یک دوربین پرسرعت از نحوه تشکیل، توسعه و تخریب سوپرکاویتاسیون و مسیر حرکت جسم عکسبرداری گردید. این فرآیند با استفاده از معادلات میانگین زمانی ناویر استوکس زمانمند و مدل شش درجه آزادی حرکت جسم صلب بصورت عددی نیز، مورد بررسی قرار گرفت. نتایج عددی به وضوح نحوه تشکیل، توسعه و تخریب سوپرکاویتاسیون را روی جسم نشان داده، مشاهدات تجربی نیز صحت نتایج عددی حاصل را تأیید کردند.

در نهایت با بررسی‌های به عمل آمده مشخص شد که الگوریتم عددی حاضر در تخمین شکل سوپرکاویتاسیون در اعداد کاویتاسیون کم و یا به عبارت دیگر در سرعت‌های زیاد از دقت بسیار خوبی برخوردار بوده است. از این‌رو با استفاده از این الگوریتم به بررسی تشکیل، توسعه و تخریب سوپرکاویتاسیون حول یک پرتابه پرسرعت با سرعت اولیه ۲۰۰ متر بر ثانیه پرداخته شده است.

با بررسی انجام شده مشخص گردید که سوپرکاویتاسیون، در زمانی کمتر از ۲ میلی‌ثانیه پرتابه دوم را احاطه کرده، از این زمان به بعد نیروی پساوارد به پرتابه حدود ۶۶٪ کاهش می‌یابد. با پیشروی پرتابه و کاهش سرعت، ابعاد سوپرکاویتاسیون کوچک شده، در نهایت انتهای پرتابه با سطح آب تماس پیدا می‌کند. در این حالت سرعت پرتابه حدود ۱۱٪ کاهش یافته، به مقدار ۱۷۲ متر بر ثانیه می‌رسد. مشاهده گردید از این زمان به بعد نیروی پسا بطور فزاینده افزایش یافته، پرتابه را دچار توقف می‌کند. قابل جمع‌بندی است که شبیه‌سازی عددی انجام شده، قابلیت بررسی میدان جریان پرتابه‌های پرسرعت را تا زمانی که اثر تراکم‌پذیری سیال عامل مهمی نباشد، دارا بوده، می‌تواند با دقت مناسبی مورد استفاده قرار گیرد.

۶- فهرست علائم

ثابت تجربی F_c

- supercavitation flows. IJST Trans Mech Eng 35(M1): 31-46.
- [11] Rabiee A, Alishahi MM, Emdad H, Saranjam B (2011) Experimental investigation of bounce phenomenon. Sci Iranica 18(3): 416-422.
- [12] Ying WJ, Hou J, Wei P, (2012) Numerical simulation of supercavity shape design of high-speed projectile. Adv Mat Res 466-467: 1041-1044.
- [13] Saranjam B (2013) Experimental and numerical investigation of an unsteady supercavitating moving body. Int J Ocean Eng 59: 9-14.
- [14] Ishchenko AN, et Al. (2014) Theoretical and experimental analysis of the high-velocity interaction of solid bodies in water. J Eng Phys Thermophys 87(2):399-408.
- [15] Truscott TT (2009) Cavity dynamics of water entry for spheres and ballistic projectiles. PHD Thesis. Massachusetts Institute of Technology.
- [16] Menter FR (1994), Two-equation eddy-viscosity turbulence models for engineering applications. AIAA-J 32(8): 1598-1605.
- [4] Ping JL, Wang C, Wei YJ (2006) Numerical simulation of artificial ventilated cavity. J Hydrodynamics Ser B 18(3): 273-279.
- [5] Zhang WW, Wei YJ, Zhang JZ, Wang C, Yu KP (2007) Experimental research on the shape characters of natural and ventilated supercavitation. J Hydrodynamics Ser B 19(5): 564-571.
- [6] Nouri NM, Eslamdoost A (2009) An iterative scheme for two-dimensional supercavitating flow. Int J Ocean Eng 36: 708-715.
- [7] Wang Z, Yu KP, Wan XH (2010) Research on the gas-leakage rate of unsteady ventilated supercavity. J Hydrodynamics Ser B 22(5): 778-783.
- [8] Bin J, Lue XW, Peng XX, Zhang Y, Wu YL, Xu HY (2010) Numerical investigation of the ventilated cavitating flow around an under-water vehicle based on a three-component cavitation model. J Hydrodynamics Ser B 22(6): 753-759.
- [9] Rabiee A, Alishahi MM, Emdad H, Saranjam B (2011) Experimental investigation of unsteady supercavitation flows. IJST Trans Mech Eng 35(M1): 15-29.
- [10] Rabiee A, Alishahi MM, Emdad H, Saranjam B (2011) Numerical investigation of unsteady