

تخمین گرمایش آبودینامیکی بدن کاوشگر فضایی با درنظر گرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

سهیلا عبدالهی پور^{۱*}، فخری اعتمادی^۲ و محمد ابراهیمی^۳

۱، ۲ و ۳- پژوهشگاه هواشناسی، وزارت علوم، تحقیقات و فناوری

*تهران، کد پستی: ۱۴۶۵۷۷۴۱۱۱

sabdolah@ari.ac.ir

در این مقاله، گرمایش آبودینامیکی تولیدشده بر روی بدن یک کاوشگر فضایی به روش عددی با استفاده از نرم‌افزار فلوئنت و با درنظر گرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه محاسبه شده است. به منظور حل همزمان معادلات گرمایش در جامد و سیال، از شرط مرزی کوپلینگ در دیواره بدن استفاده شده است؛ به طوری که مقادیر دما و شار حرارتی در آن محاسبه می‌شود. مزیت این روش آن است که می‌توان مقادیر دما را در هر نقطه‌ای از پوسته بدن با یا بدون تغاضن محوری و حتی اجزای متصل به آن در زوایای حمله مختلف محاسبه کرد. در این مقاله، تحویله انجام شیوه‌سازی عددی با درنظر گرفتن اثرات لا یه مرزی و ضخامت دیواره سازه و همچنین اثر مدل‌های توربولنس، به صورت کامل شرح داده شده است. نتایج در قالب کانتورهای فشار، سرعت و دما، مقادیر شار حرارتی و همچنین فشار و دمای نقطه سکون دماغه ارائه شده است. در این تحقیق از دو روش عددی و تحلیلی برای صحه‌گذاری مقادیر دمای نقطه سکون و شار حرارتی استفاده شده که دقیق خوبی را در نتایج نشان می‌دهد.

واژه‌های کلیدی: گرمایش آبودینامیکی، شبیه‌سازی عددی، دمای پوسته، شار حرارتی، روش کوپلینگ

کاهش گرمایش آبودینامیکی. در واقع هندسه بدن کاوشگر به گونه‌ای طراحی و ساخته می‌شود که در برابر حرکت در هوا کمترین نیروی پسا را، با توجه به مقدار سرعت حرکت، ایجاد نماید تا با حداقل کردن میزان مصرف انرژی، پرتاب تا ارتفاع مورد نظر امکان پذیر شود.

از طرف دیگر، حرکت کاوشگر در جریان‌های مافوق صوت برای دست‌یابی به ارتفاعات زیاد، مسائل جدیدی را پیش روی قرار می‌دهد. یکی از مهم‌ترین این مسائل، گرمایش آبودینامیکی و دمای بدن است؛ زیرا، گرمایش آبودینامیکی تابعی از توان سوم سرعت است [۱]. لذا، با افزایش شدید سرعت، اصطکاک بین جسم پرنده و جریان هوا زیاد می‌شود و موجب بالارفتن دمای پوسته می‌شود. این موضوع بهویژه در دمای نواحی سکون جریان مانند دماغه که در سرعت‌های بالا مقادیر بزرگی از دما را به خود اختصاص می‌دهد بیشتر اهمیت پیدا می‌کند. حرکت دماغه در جو غلیظ، موجب ایجاد توزیع فشار در سطح خارجی دماغه و اعمال نیروی برشی ناشی از حرکت نسبی سیال

علائم و اختصارات

T_s	دمای دیواره در مجاورت سیال
T_f	دمای سیال در مجاورت دیواره
K_s	ضریب هدایت گرمایی سازه
K_f	ضریب هدایت گرمایی سیال
Φ	شار گرمایی
C_A	ضریب نیروی پسای محوری

مقدمه

طراحی آبودینامیکی و پیکره‌بندی یک کاوشگر فضایی با دو هدف اصلی انجام می‌شود؛ یکی کاهش نیروی پسا و دیگری

۱. مریب (نویسنده مخاطب)

۲. کارشناس ارشد

۳. استادیار

لرج که دارای مشتقات در جهت جریان است به دست می‌آید. مشکلی که در رابطه با استفاده از روش‌های PNS وجود دارد این است که این روش‌ها توانایی مدل‌کردن جریان در ناحیه زیرصوت در پشت شوک منحنی شکل و در جلوی جسم را ندارند. در نتیجه برای شروع حل جریان در ناحیه زیرصوت باید از روش‌های دیگر استفاده کرد و در ادامه از روش PNS استفاده کرد. معادلات لایه شوک لرج^۵ فرم ساده شده دیگری از معادلات ناویر- استوکس است [۱۰ و ۱۱]. معادلات لایه شوک لرج VSL از معادلات ناویر- استوکس دائم با حفظ ترم‌هایی که کوچک‌تر از مرتبه دو پارامتر عدد رینولدز هستند، به دست آمدند. این معادلات را می‌توان در ناحیه نوک اجسام ماورای صوت، که جریان زیرصوت است به کار برد. البته حل معادلات PNS و VSL نیز زمان و حافظه کامپیوتوری زیادی نیاز دارد که در مراحل اولیه طراحی مقرنون به صرفه نیست؛ زیرا در مرحله طراحی اولیه شکل‌های هندسی مختلف در شرایط جریان آزاد مورد مطالعه قرار می‌گیرند. بنابراین، ترجیح داده می‌شود تا برای طراحی اولیه و محاسبه جریان ماورای صوت از روش‌های تقریب مهندسی لایه نازک استفاده شود که سرعت بالاتری در محاسبات داردند. در این نوع تحلیل میدان جریان سیال اطراف جسم به دو ناحیه جریان در لایه مرزی و جریان غیرلنج در بیرون لایه مرزی تقسیم می‌شود. در این روش، متداول است که ابتدا، میدان غیرلنج حل شود و سپس خواص جریان غیرلنج روی بدنه به عنوان شرایط لبه لایه مرزی در نظر گرفته شود. زمانی که ضخامت لایه مرزی انداز است فشار روی سطح و آتروپوی پشت شوک قائم برای تعیین خواص لایه مرزی مورد نیاز است. در این حالت دیگر نیازی به حل جریان ناحیه غیرلنج خارجی نیست، این ضخامت لایه مرزی از ضخامت شوک کمتر است [۱۲]. در تحقیق دیگر، روش عددی برای محاسبه گرمایش آبیودینامیکی مخروطهای پخ در زاویه حمله نیز ارائه شده است [۱۳].

از ابزار دیگری که در محاسبه گرمایش آبیودینامیکی استفاده می‌شود می‌توان به کدهای مهندسی ابیوهیت^۶ و اینچز^۷ اشاره کرد که از روش‌های نسبتاً ساده و از مفهوم تشابه تقارن محوری استفاده می‌کند. کد ابیوهیت از تئوری نیوتونی اصلاح شده^۸ استفاده می‌کند که برای اجسام نازک^۹ صادق نیست [۱۴]، در مقابل اینچز تکنیک مزلن^{۱۰} متقارن محوری را به کار می‌گیرد [۱۵ و ۱۶].

-
- 5. Viscous Shock Layer (VSL) Equations
 - 6. AEROHEAT
 - 7. INCHEs
 - 8. Modified Newtonian Theory
 - 9. Slender Bodies
 - 10. Maslen Technique

نسبت به سطح دماغه می‌شود. از طرف دیگر، حرکت نسبی بین سیال و سطح دماغه، موجب افزایش درجه حرارت شده که این افزایش دما استحکام و پایداری سازه را کاهش می‌دهد. حتی در مناطقی مثل نوک دماغه سبب ذوب شدن سازه می‌شود. در جریان‌های با ماخ پائین، انتقال حرارت و پدیده گرمایش آبیودینامیکی اهمیت چندانی ندارد، زیرا انتقال حرارت در لایه مرزی با کار برشی ویسکوز هم مرتبه است و در جریان‌های با عدد ماخ پائین کار برشی کم و در نتیجه انتقال حرارت ناچیز است. این در حالی است که در جریان گازها با سرعت بالا این اثر کاملاً اهمیت می‌باشد.

سازه کاوشگرهای فضایی نیز به طور قابل ملاحظه‌ای از محیط حرارتی که در خلال مسیر پرواز القا می‌گردد، تأثیر می‌پذیرند. افزایش دما، مقاومت و سختی سازه کاوشگر فضایی را کاهش داده و گردایان حرارتی سبب ازدیاد موضعی در تنفس‌ها و تغییر شکل می‌شود. ارزیابی نادرست این اثرات در طراحی می‌تواند منجر به شکست سازه در خلال پرواز شود. به علاوه، حرارت ممکن است واکنش‌های شیمیایی را القاء نماید که قابلیت‌های پوشش و روکش‌های دمای بیش از حد مجاز سازه و زیرساخت‌های دیگر کاوشگر را در طول مسیر پرواز فراهم آورد.

یکی از مهم‌ترین چالش‌های پیش رو در رابطه با سامانه‌های سرعت بالا، محاسبه دقیق گرمایش آبیودینامیکی روی سطوح این اجسام بوده به طوری که با پیش‌بینی شار حرارتی آنها می‌توان سپر حرارتی مناسب را طراحی کرده و از خطرات احتمالی ناشی از وقوع شوک‌های حرارتی بر روی آنها جلوگیری کرد. در زمینه محاسبه گرمایش آبیودینامیکی، تحقیقات زیادی به صورت عددی و تجربی انجام شده که شار حرارتی و دما را در نقاط بحرانی یک کاوشگر یا

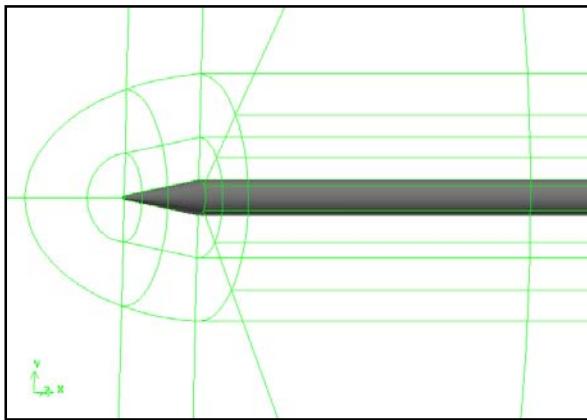
یک محمولة فضایی بازگشت‌پذیر به جو محاسبه کرده‌اند.

به منظور محاسبه گرمایش آبیودینامیکی و طراحی حرارتی اجسام موفق‌صوت باید ضریب انتقال حرارت جابه‌جاوی روی سطح محاسبه شود. مهم‌ترین روش محاسبه ضریب انتقال حرارت جابه‌جاوی به صورت دقیق، حل معادلات کامل ناویر استوکس است [۵-۲]. البته حل این معادلات به زمان کامپیوتوری زیاد نیاز دارد که در مرحله طراحی اولیه مقرنون به صرفه نیست؛ زیرا در این مرحله، بازه وسیعی از شکل‌های هندسی و پارامترهای جریان بررسی می‌شوند.

از روش‌های دیگر برای محاسبه ضریب انتقال حرارت جابه‌جاوی، استفاده از فرم‌های ساده شده معادلات ناویر- استوکس- نظیر معادلات سهموی شده^{۱۱} است [۹-۶]، معادلات ناویر- استوکس سهموی از معادلات ناویر- استوکس با حذف ترم‌های

-
- 4. Parabolized Navier-Stokes (PNS) Equations

فضایی مدل و از خاصیت تقارن آن در حل استفاده شده است. با توجه به موارد گفته شده در مقدمه، هندسه دماغه به شکل کره-مخروط انتخاب شده که هم از نظر میزان نیروی پسا و هم از نظر پایداری دارای بهینه‌ترین مقدار است. ایجاد پخی مناسب با شعاع کروی ۲ سانتی‌متر در نوک دماغه مخروطی، باعث کاهش اثرات ناشی از گرمایش آبیودینامیکی بر روی پوسته می‌شود.



شکل ۱- نمای جانی مدل هندسی سه‌بعدی کاوشگر به همراه بلوک‌بندی میدان حل همان‌طور که در شکل مشاهده می‌شود، به‌منظور کنترل ریزینمایی شبکه در موقعیت‌های نزدیک سطوح کاوشگر و موقعیت‌هایی که حساسیت زیادی دارند، به عنوان مثال روی سطح دماغه که احتمال بروز شوک در جریان موفق‌صوت وجود دارد، لازم است که میدان محاسباتی به تعدادی بلوک تقسیم شود که در هر یک از بلوک‌ها، شبکه‌بندی به صورت مجزا و با کیفیت مناسب انجام شود. برای اینکه بتوان جریان لزج را در لایه مرزی به خوبی مدل کرد از شبکه بازمان و شبکه لایه مرزی استفاده شده است. در نزدیک دیواره‌ها، فاصله اولین نقطه شبکه تا دیواره، اثر زیادی بر دقت محاسبه تنفس برشی و اثرات لزجت سیال دارد. همچنین این عوامل تأثیر چشمگیری در میزان دمای تولید شده بر اثر گرمایش آبیودینامیکی خواهد داشت. البته از آنجا که در برنامه فلوبنت، می‌توان از توابع دیواره برای حل استفاده کرد، ضرورت ریزکردن شدید شبکه در نزدیکی دیواره از بین رفته است. این توابع، توابعی تجربی هستند که در نقاط نزدیک دیواره برآورد اثر دیوار بر روی جریان آشفته استفاده می‌شوند. با این وجود در این مقاله حد مجاز فاصله از رابطه (۱) محاسبه می‌شود:

$$y^+ = \frac{\rho K_p^{\frac{1}{2}} C_{\mu}^{\frac{1}{4}} y}{\mu} \quad (1)$$

تخمین گرمایش آبیودینامیکی بدن کاوشگر فضایی با درنظر گرفتن اندرکش گرمایشی سیال و سازه

در ایران نیز تحقیقات زیادی در این زمینه صورت گرفته [۱۰ و ۱۱] که از آن جمله می‌توان به تحلیل گرمایش آبیودینامیکی محموله‌های بازگشت‌پذیر در فاز خروج و بازگشت به جو اشاره کرد که هندسه و شرایط پروازی آن تا حد زیادی مشابه با مسئله مورد تحقیق در این مقاله است [۱۷].

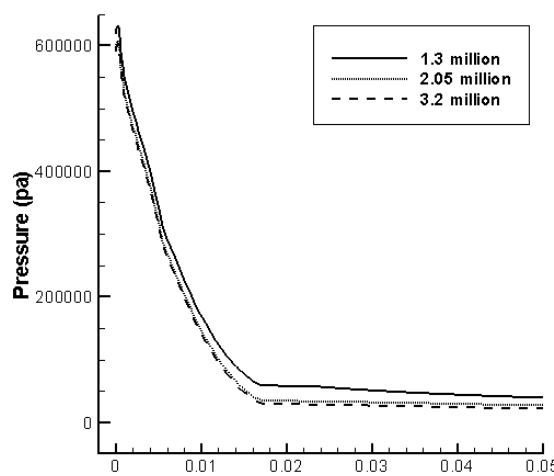
در این مقاله، محاسبات گرمایشی یک کاوشگر فضایی با حل همزمان معادلات گرمایش برای سیال و سازه به روش عددی، توسط نرم‌افزار تجاری فلوبنت شرح داده شده است. با توجه به نتایج بدست آمده، این روش می‌تواند روش مناسبی در طراحی آبیودینامیکی کاوشگر فضایی برای تعیین پخی، انتخاب جنس و ضخامت مناسب پوسته آن باشد. مزیت این روش آن است که می‌تواند برخلاف بعضی از روش‌ها که تنها برای نقاط سکون صادق است و در شرایط جریان متقارن محوری کاربرد دارد، برای تمام نقاط بدن که تنها با یا بدون تقارن محوری، اجزای متصل به آن و در زوایای حمله مختلف نیز کاربرد داشته باشد. برای صحبت‌سنجی نتایج از یک کد عددی و همچنین حل تحلیلی استفاده شده است. علاوه بر این، در این تحقیق برای دستیابی به حل دقیق‌تر اثر مدل‌های توربولانسی K-E و K-O، اثر روش‌های مجذاسازی مرتبه اول و دوم و همچنین اثر ارتقای اولین سل از شبکه عددی برای درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی در مدل‌های مجذزا مورد بررسی قرار گرفته است. در پایان، نتایج در قالب کانتورهای فشار، سرعت و دما و مقادیر شار حرارتی ارائه شده است.

مراحل انجام شبیه‌سازی عددی

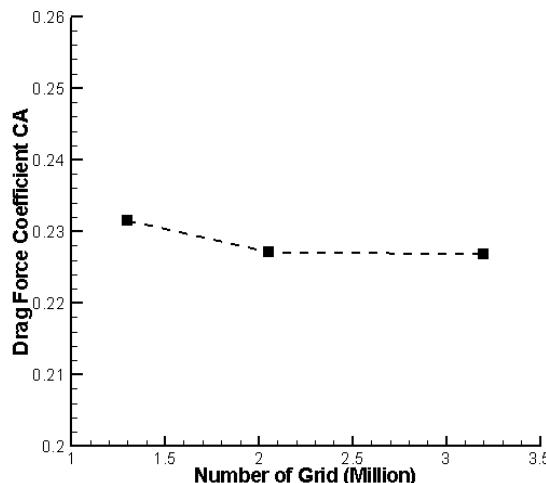
شبیه‌سازی عددی و بررسی عملکرد آبیودینامیکی مدل مورد نظر، یک فرایند چند مرحله‌ای است که مدل‌سازی هندسی و تولید شبکه محاسباتی از مراحل مهم و اساسی این فرایند است و دقت نتایج را تحت تأثیر قرار می‌دهد. در ادامه پس از معرفی هندسه مسئله، مشخصات شبکه شرح داده خواهد شد. برای این منظور از نرم‌افزار گمیت که پیش‌پردازندۀ نرم‌افزار فلوبنت است، استفاده شده است.

مدل‌سازی هندسی

شکل هندسی کاوشگر از یک بدن استوانه‌ای به قطر ۳۵۰ میلی‌متر و دماغه‌ای به طول ۷۸۰ میلی‌متر تشکیل شده است. شعاع پخی دماغه ۲۰ میلی‌متر و ضخامت پوسته ۳ میلی‌متر از جنس فولاد درنظر گرفته شده است. هندسه کاوشگر مطابق شکل (۱) به صورت دو بعدی و سه‌بعدی مدل شده است. با توجه به اینکه هندسه جسم اندازه بزرگی دارد، برای بهینه‌تر شدن زمان محاسباتی لازم برای حل میدان جریان، تنها نیمی از کاوشگر



شکل ۲- مقایسه توزیع فشار استاتیک نسبی روی دماغه کاوشگر در سه شبکه مختلف به منظور بررسی استقلال از شبکه، $M=4/2$



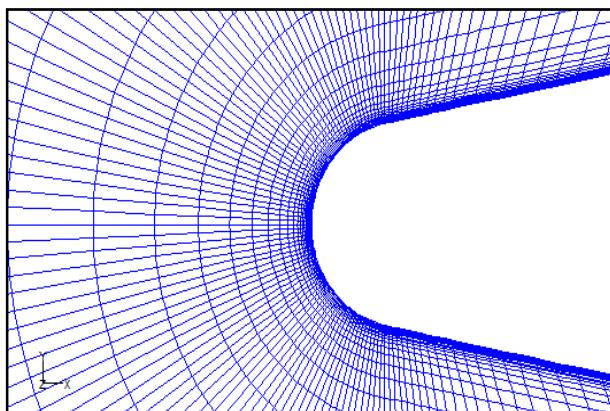
شکل ۳- ضریب پسای محوری کاوشگر در سه شبکه مختلف به منظور بررسی استقلال از شبکه، $M=4/2$

در شکل (۴) و شکل (۵) شبکه با سازمان سه بعدی نشان داده شده است. تعداد سلول این شبکه حدود دو میلیون سلول است. همان‌گونه که گفته شد بلوک‌های جداگانه اطراف محموله، به منظور افزایش کیفیت شبکه بر روی سطوح مهم در حل، در نظر گرفته شده است. این حجم جداگانه نتایج بهتری را در ضریب منظری و نسبت اربیبی زوایا و اضلاع سل می‌دهد که در نتیجه سل‌های یکنواختی را ایجاد می‌کند.

از آن جهت که جریان در رژیم مافوق صوت در نزدیکی سطح جلویی دچار شوک شده و تغییرات شدید مشخصات جریان به خصوص فشار و سرعت در این ناحیه رخ می‌دهد و همچنین تغییرات شدید مقدار و جهت سرعت از نقطه سکون در سطح جلویی تا روی

که در آن μ و ρ به ترتیب لرجت و دانسیته جریان، K_p انرژی جنبشی توربولانس در نقطه مشخص از شبکه در نزدیک دیواره، C_μ ثابت تجربی برابر 0.09 و γ فاصله نقطه مشخص از دیواره است. با توجه به مطالب ذکر شده، رابطه (۱) فاصله‌ای برای اندازه اولین سل پیشنهاد می‌کند تا بتوان مشخصات لایه مرزی را بهتر محاسبه کرد. به گونه‌ای که مقدار y^+ در رنج مورد نظر قرار گیرد. حد مجاز فاصله برای این مدل با در نظر گرفتن توابع دیواره و برای به دست آوردن ویژگی‌های لایه مرزی، حدود $12/0$ میلی‌متر محاسبه شده است.

استقلال نتایج حل عددی از شبکه محاسباتی نیز در چند حالت مورد بررسی قرار گرفته است. در حالت اول سه شبکه با تعداد سل $1/3$ ، $2/05$ و $3/2$ میلیون در اطراف بدن کاوشگر تولید شده است. سپس توزیع فشار استاتیک نسبی روی کاوشگر در هر سه شبکه محاسبه و با یکدیگر مقایسه شده است. شکل (۲) نمودار توزیع فشار حاصل از حل عددی هر سه شبکه را روی سطح دماغه از نوک تا فالسل 0.05 متری از سطح دماغه نشان می‌دهد. همان‌طور که ملاحظه می‌شود با افزایش تعداد سل‌ها از $1/3$ میلیون شبکه به $2/05$ میلیون فشار نسبی سطح کمی کاهش یافته است ولی با افزایش مجدد تعداد شبکه از $2/05$ به $3/2$ میلیون تغییرات چشمگیری در مقادیر توزیع فشار روی دماغه مشاهده نمی‌شود. در شکل (۳) نیز ضریب نیروی پسای محوری بدن کاوشگر در هر سه شبکه نشان داده شده است. همان‌طور که مشاهده می‌شود مقادیر در دو شبکه $2/05$ و $3/2$ میلیون بسیار به یکدیگر نزدیک است. در نتیجه با افزایش تعداد سل‌ها، تنها حجم محاسبات و زمان محاسباتی افزایش می‌یابد و در نتایج تغییر چشمگیری حاصل نمی‌شود. بنابراین شبکه محاسباتی با تعداد $2/05$ میلیون سلول مناسب می‌باشد. البته در هر سه شبکه سعی شده است که در نزدیکی بدن کاوشگر، ارتفاع اولین سل مناسب انتخاب شود تا ضرایب آیرودینامیکی حاصل از دقت خوبی برخوردار باشد. همچنین در حالت دوم، استقلال نتایج از شبکه در بررسی اثر ارتفاع اولین سل شبکه نیز انجام شد که در ادامه مقاله شرح داده می‌شود. ارتفاع اولین سل شبکه بر دقت نتایج گرمایشی و خواص لایه مرزی سیال شامل سرعت و فشار روی سطح بدن و در نقطه سکون اثر زیادی دارد که نتایج آن در بخش بعدی مقاله ارائه شده است. علاوه بر این دو مورد، استقلال نتایج از گام زمانی نیز بررسی شده است که در بخش مدل‌سازی عددی شرح داده شده است.



شکل ۵- کیفیت شبکه‌بندی در ناحیه لایه مرزی و نقطه سکون دماغه در این تحقیق، جریان در دو حالت پایا و ناپایا حل شده است. شرایط حل ناپایا همراه با شرط کوپلینگ، بر اساس شرایط پرواز واقعی انتخاب شده است. در زمان اوج گیری، کاوشگر از سرعت صفر به حداقل ماخ ۴/۲ در ارتفاع ۱۰ کیلومتری می‌رسد. البته زمان بعد از عبور از ماخ یک تا ماخ ۴/۲ از نظر تولید گرمایش آبرودينامیکی مورد نظر است. این فرایند حدود ۱۱/۵ ثانیه طول می‌کشد. در حل ناپایا استقلال نتایج از گام زمانی با مقایسه دما و فشار در نقطه سکون برای دو گام زمانی مختلف ۰/۰۰۰۱ و ۰/۰۰۱ ثانیه بررسی شده است. با توجه به اینکه بیشینه اختلاف دما بین این دو گام زمانی کمتر از ۲۶٪ بوده و بیشینه اختلاف فشار بین این دو گام زمانی صفر است، در ادامه شبیه‌سازی از گام زمانی متناظر با ۰/۰۰۱ ثانیه استفاده شده است. شرایط حل پایا نیز همراه با شرط مرزی ثابت مورد استفاده قرار گرفته که از نتایج آن در بخش شرایط مدل‌سازی‌ها و صحنه‌گذاری استفاده شده است. در این حالت شرایط بحرانی مسیر پروازی کاوشگر که دارای بیشترین فشار دینامیکی است، در نظر گرفته شده است. شرایط حل گرفته شده از عدد ماخ جریان آزاد معادل ۴/۲ و فشار آن نیز برابر با ۲۶۵۰۰ پاسکال در ارتفاع ۱۰ کیلومتری از سطح زمین است. در ادامه توضیحات بیشتری ارائه خواهد شد.

بررسی اثر ارتفاع اولین سل از شبکه عددی برای درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی

در مدل شبیه‌سازی شده مورد نظر به منظور بررسی تأثیر شبکه‌بندی در نتایج گرمایشی، ارتفاع اولین سل نسبت به بدنه محمله در دو حالت بررسی شده است تا اثرات لایه مرزی بر نتایج مشاهده شود. در این دو حالت، مدل ۱ با فاصله اولین گره تا سطح بدنه برابر ۰/۱۲ میلی‌متر، که در بخش قبل محاسبه شد، در نظر گرفته شده است.

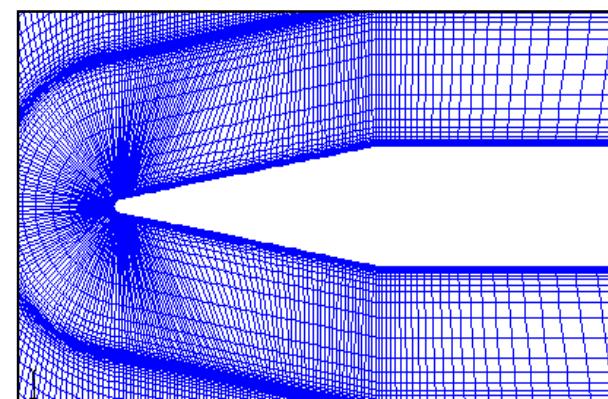
سطح بدنه آن صورت می‌گیرد، کیفیت شبکه در این ناحیه حساسیت خاصی دارد که در شکل (۵) نشان داده شده است.

مدل‌سازی عددی

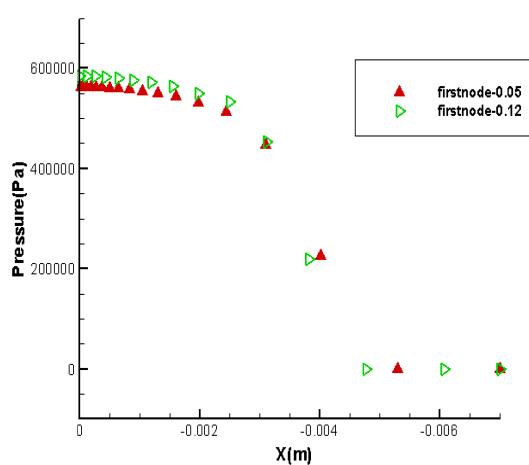
از آنجا که محموله در رژیم مختلف از ماخ قرار می‌گیرد، معادلات و مدل‌های فیزیکی این مسئله بر اساس جریان لزج و تراکم‌پذیر در نظر گرفته شده است. برای شبیه‌سازی جریان آشفته و انتخاب مدلی که برای این شبیه‌سازی مناسب باشد، باید مدل‌های مختلف مورد بررسی قرار گیرد. البته شناخت کافی نسبت به مدل‌ها باعث می‌شود که سریع‌تر مدل مطلوب انتخاب شود. در این مسئله از دو مدل توربولنس K-ε استاندارد و K-ω که دارای قابلیت‌های اثبات شده در مسائل مهندسی مشابه است، استفاده شده است. در ادامه این مقاله، اثر مدل‌های ذکر شده بر روی محاسبه دمای سیال در نقطه سکون دماغه شرح داده شده و مدل مناسب‌تر انتخاب شده است.

همچنین در حل جریان تعیین خواص فیزیکی سیال که در اینجا هوا است ضروری است. برای جریان‌های قابل تراکم، قانون گاز ایده‌آل یک رابطه مناسب برای چگالی است.

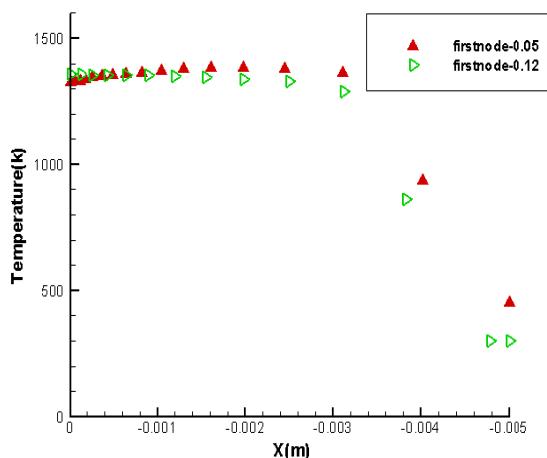
تعیین شرایط مرزی و تنظیم آن یکی از اساسی‌ترین مراحل در کاربردهای مختلف دینامیک سیالات محاسباتی است. شرایط مرزی تعیین‌کننده جریان و خواص حرارتی در مرزها با توجه به فیزیک مسئله است. در این تحقیق بر اساس هندسه و نوع تحلیل، مرزهای فشار دوردست، تقارن و دیواره به کار رفته‌اند. شرط مرزی دیواره با سه روش متفاوت در مدل‌های مختلف تنظیم شده است. شرط مرزی دمای ثابت، شرط مرزی آدیاباتیک و در نهایت شرط کوپلینگ که برای حل همزمان معادلات گرمایش در جامد و سیال در نظر گرفته شده است.



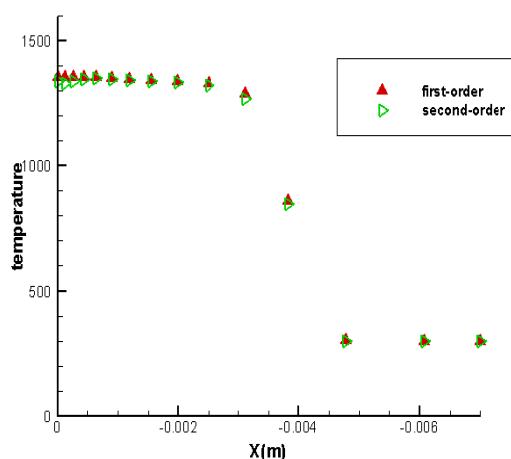
شکل ۴- کیفیت شبکه‌بندی سه‌بعدی حول کاوشگر از نمای جانبی



شکل ۶- مقادیر فشار استاتیک نسبی سیال در نوک دماغه تا فاصله ۰/۰۵ میلی‌متری در دو شبکه‌بندی مختلف



شکل ۷- مقایسه مقادیر دمای استاتیک سیال در جلوی دماغه تا فاصله ۰/۰۵ میلی‌متری در دو شبکه‌بندی مختلف



شکل ۸- مقایسه مقادیر دمای استاتیک سیال در جلوی دماغه با روش‌های مجزاسازی مرتبه اول و دوم

سپس در مدل ۲ این فاصله کاهش داده شده و معادل ۰/۰۵ میلی‌متر در نظر گرفته شده است.

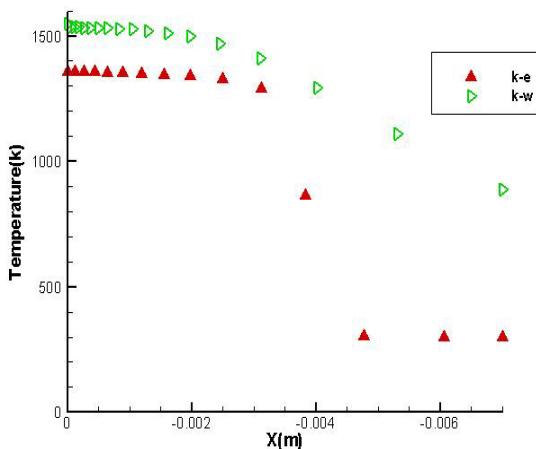
در اینجا حل پایا در نظر گرفته شده، سپس مقادیر فشار و دمای سیال در ناحیه سکون و جلوی دماغه با یکدیگر مقایسه شده است. شکل (۶)، مقادیر فشار استاتیک نسبی سیال، در نوک دماغه تا فاصله ۰/۰۵ میلی‌متری در داخل سیال را نشان می‌دهد. همان‌طور که مشاهده می‌شود مقدار فشار نسبی جریان بر اثر شوک کمایی در نقطه سکون به مقدار ۵۸۵۰۰۰ پاسکال می‌رسد که معادل فشار مطلق ۱۱۵۰۰۰ پاسکال است. این فشار با دور شدن از سطح جریان کاهش یافته و به حدود فشار نسبی صفر، یعنی فشار استاتیک جریان آزاد (فشار مطلق ۲۶۵۰۰ پاسکال) می‌رسد. مقادیر فشار تفاوت ناچیزی را در نقطه سکون ($x=0$) بین دو مدل نشان می‌دهد.

شکل (۷)، مقادیر دمای استاتیک سیال را در همین ناحیه یعنی در جلوی دماغه تا فاصله ۰/۰۵ میلی‌متری در داخل سیال برای دو مدل شبکه‌بندی نشان می‌دهد. مقدار دمای سکون ($x=0$ ، در دو مدل شبکه‌بندی بر روی هم قرار گرفته است. بنابراین، می‌توان نتیجه گیری کرد که فاصله ۰/۰۵ میلی‌متر برای این محاسبات کافی بوده و ریزکردن شبکه بیش از این نتایج بهتری را ارائه نمی‌دهد.

بررسی اثر روش‌های مجزاسازی مرتبه اول و دوم

زمانی که جهت جریان با شبکه همراستاست، روش مجزاسازی مرتبه اول بالا درست روش قابل قبولی برای مجزاسازی است. وقتی که جریان با شبکه همراستا نباشد، مجزاسازی مرتبه اول، خطای مجزاسازی را بالا می‌برد. برای شبکه‌های مثلثی از آنجا که راستای جریان هرگز همراستا با راستای سلول‌های شبکه نیست، دقت بالاتر با روش مجزاسازی درجه دوم حاصل می‌شود. البته در شبکه باسازمان نیز، نتایج حاصله از روش مجزاسازی درجه دوم بهتر از نتایج حاصله از روش مجزاسازی مرتبه اول است. از آنجا که شبکه‌بندی مدل هندسی مورد نظر شبکه باسازمان است، به منظور مجزاسازی این معادلات، از دو روش مرتبه اول و دوم استفاده می‌شود تا تأثیر آن بر روی نتایج گرمایشی تعیین شود. در این حالت نیز حل پایا در نظر گرفته شده است. همان‌طور که در شکل (۸) مشاهده می‌شود، دمای سیال در ناحیه سکون در هر دو روش حدود ۱۳۵۰ درجه کلوین است که با عبور از ناحیه شوک به سمت جریان آزاد مقادیر دمای جریان آزاد ۳۰۰ درجه کلوین را نشان می‌دهد. با توجه به صحه‌گذاری انجام شده (در ادامه مقاله شرح داده شده است) روش مجزاسازی درجه دوم و ارتفاع اولین سل ۰/۱۲ میلی‌متر برای محاسبات نهایی استفاده شده است.

مولکولی و آشفته است، مشخصاً در محل شوک نرمال ویسکوزیته آشفته تولید شده توسط مدل $K-E$ - ω بسیار بیشتر از مدل $K-E$ است به شکلی که ضخامت شوک نرمال در شکل (۲) برای مدل $K-E$ به مراتب بیشتر از ضخامت مدل $K-E$ - ω تخمین زده است. به علاوه مقایسه مقادیر دمای استاتیک در نقطه سکون نشان می‌دهد که مدل $K-E$ - ω دمایی بیش از 1550°C درجه کلوین را برای سیال نشان می‌دهد. در حالی که مدل $K-E$ - ω دمای 1350°C درجه کلوین را نشان می‌دهد که با توجه به صحه‌گذاری انجام شده (در ادامه مقاله شرح داده شده است) به واقعیت نزدیک است. از این‌رو در این تحقیق از مدل $K-E$ - ω استاندارد برای شبیه‌سازی جریان آشفته استفاده شده است.



شکل ۹- مقایسه مقادیر دمای استاتیک سیال در جلوی دماغه با دو مدل توربولانسی متفاوت

شرط مرزی کوپلینگ برای حل همزمان معادلات گرمایش در جامد و سیال

به منظور حل همزمان معادلات گرمایش در جامد و سیال، از محاسبات انتقال حرارت کانجوگیت^{۱۱} و شرط مرزی کوپلینگ در دیواره استفاده شده است. برای حل عددی کوپل سیال و سازه حول مدل هندسی باید یکبار جریان سیال مافوق صوت حول بدنه و بار دیگر معادلات در سازه کاوشگر حل شود. در حل جریان سیال حول کاوشگر، از معادلات ناویراستوکس استفاده می‌شود که در آن نقش معادلات انتقال حرارت جابه‌جایی^{۱۲} پررنگ‌تر است در حالی که در حل مقادیر گرمایشی داخل سازه کاوشگر، تأثیر معادلات رسانش در نظر گرفته می‌شود.

بررسی اثر مدل‌های توربولانسی $E-K$ -استاندارد و $K-\omega$

برای انتخاب مدل توربولانس مناسب در شبیه‌سازی جریان آشفته، باید مدل‌های مختلف مورد بررسی قرار گیرد. البته شناخت کافی نسبت به مدل‌ها باعث می‌شود که سریع‌تر مدل مطلوب انتخاب شود. در این شبیه‌سازی با توجه به فیزیک موجود در جریان، میزان دقیقت مورد نیاز، منابع محاسباتی موجود و زمان موجود برای حل، مدل‌های دو معادله‌ای $E-K$ -استاندارد و $K-\omega$ -استاندارد بخش اثر مدل‌های ذکر شده بر روی محاسبه دمای سیال در نقطه سکون دماغه مورد بررسی قرار گرفته است.

از لحاظ تئوریک مدل‌های دو معادله‌ای مختص‌ترین مدل‌هایی هستند که می‌توانند اثرات انتقالی جریان آشفته را کاملاً شبیه‌سازی کنند. در مدل‌های دو معادله‌ای به جهت اینکه برای مقیاس‌های طولی و زمانی آشفته‌گی معادله انتقال نوشته می‌شود، نیازی به داشتن آگاهی قبلی از فیزیک جریان وجود ندارد. به عبارت دیگر، این مدل‌ها کاملاً اتوماتیک هستند و می‌توان بدون داشتن شناخت از ساختارهای جریان آنها را به کار برد. در این مسئله از دو مدل دو معادله‌ای $E-K$ -استاندارد و $K-\omega$ -استاندارد قابلیت‌های اثبات شده در مسائل مهندسی مشابه این مسئله است، استفاده شده است.

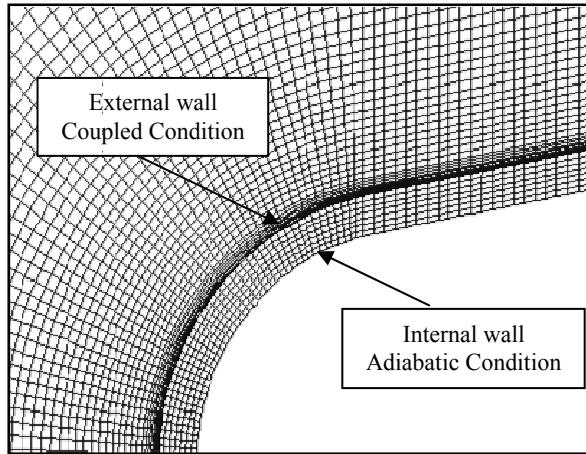
مدل $E-K$ -استاندارد دو معادله‌ای انتقالی حل معادلات ضریب انرژی جنبشی K و ضریب میرایی ϵ است. این مدل برای اعداد رینولدز بالا، بدون جدایش و توربولانس کامل جریان معتبر است.

مدل $K-\omega$ -استاندارد نیز یک معادله انتقال برای K انرژی جنبشی و فرکانس توربولانس است. این مدل رفتار نزدیک دیواره را با استفاده از یک سوئیچ اتوماتیک با فرمول تابع دیواره در عدد رینولدز پایین بررسی می‌کند که بر اساس شبکه با دقت بالاتر، معادلات را نزدیک دیواره حل می‌کند. کاربرد این مدل برای جریان‌های تراکم‌پذیر، انتقالی و تنش برشی آزاد خوب است. به دلیل حل ω این مدل در شرایط گرadiان فشار معکوس نتیجه بهتری می‌دهد. همچنین این مدل از توابع میرایی استفاده نمی‌کند و شرایط مرزی دیریکله را دارد که باعث پایداری بهتر حل عددی می‌شود.

شکل (۹) مقادیر دمای استاتیک سیال را در فاصله ۵ میلی‌متری از نوک دماغه، در دو مدل توربولانسی $E-K$ -استاندارد و $K-\omega$ -استاندارد نشان می‌دهد. برای این بررسی نیز حل پایا در نظر گرفته شده است. از آنجا که پخش شوک کاملاً به مقدار ویسکوزیته (مجموع ویسکوزیته

تخمین گرمایش آبیودینامیکی بدن کاوشگر در طول مسیر اوج گیری و ارائه نتایج حل عددی

در این قسمت برای اینکه بتوان شرایط واقعی پرواز کاوشگر را شبیه‌سازی کرد از شرایط حل جریان ناپایا استفاده شده است.



شکل ۱۰ - شبکه‌بندی مرز جامد- سیال در دماغه کاوشگر

شرایط ناپایا براساس پرواز واقعی در مسیر رفت یا همان زمان اوج گیری کاوشگر انتخاب شده است. آنجه در پرواز واقعی انفاق می‌افتد این است که کاوشگر پس از جدا شدن از لانچر با شتاب مشخصی در زاویه حمله صفر از سرعت صفر در سطح زمین به حداقل مах $4/2$ در ارتفاع 10 کیلومتری می‌رسد. در طی این مسیر کاوشگر پس از مدت کوتاهی از جریان زیرصوت و ماخ یک عبور می‌کند و با افزایش شدید سرعت و رسیدن به جریان مأ فوق صوت، دمای پوسته کاوشگر بر اثر گرمایش آبیودینامیکی و انتقال حرارت بالا می‌رود که این فرایند حدود $11/5$ ثانیه طول می‌کشد. این موضوع بهویژه در نواحی سکون جریان مانند دماغه مقادیر بزرگی از دما را به خود اختصاص می‌دهد.

شکل (۱۱) شبیه‌سازی مسیر پروازی کاوشگر را در فاز اوج گیری نشان می‌دهد. این شکل علاوه بر مشخصات پروازی شامل زمان، ارتفاع و ماخ کاوشگر، مشخصات جریان آزاد را نیز در زمان‌های مختلف پرواز ارائه می‌دهد. در این تحقیق حل ناپایا بر اساس داده‌های شکل (۱۱) انجام شده است. زمان‌های ارائه شده در نمودار شکل (۱۱) زمان طی شده پس از عبور از ماخ یک است که گرمایش آبیودینامیکی آغاز و انتقال حرارت قبل توجه می‌شود. در ادامه نمونه‌ای از نتایج شبیه‌سازی ارائه شده است.

نحوه تولید شبکه با درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی در سمت سیال و اعمال ضخامت دیواره سازه در سمت جامد صورت می‌گیرد. در این روش، پوسته کاوشگر به صورت جامد در نظر گرفته می‌شود و شبکه‌بندی داخل ضخامت آن صورت می‌گیرد. قابلیت استفاده از شبکه‌بندی در سراسر میدان محاسباتی، شامل داخل سازه و سیال این امکان را فراهم می‌کند تا از محاسبات انتقال حرارت کانجوگیت استفاده شود و معادله اینزی در سراسر میدان شامل سیال و سازه حل شود.

به طوری که در شکل (۱۰) مشاهده می‌شود، سازه کاوشگر دارای دو مرز داخلی و خارجی است. در مرز داخلی، دیواره با شرط گرمایش معادل شار حرارتی صفر تنظیم می‌شود. در واقع از آنجا که مرز دیواره داخلی انتقال حرارت ناچیزی به سمت جامد کاوشگر دارد، شرط آدیاباتیک یعنی شار حرارتی صفر مناسب است. اما در مرز خارجی و در همسایگی سیال که مرز مورد نظر و اصلی در این حل است، دیواره با شرط گرمایشی کوپل تنظیم می‌گردد. این مرز خارجی در واقع سطح مشترک سیال و سازه است.

نوع رفتار فیزیکی در سطح مشترک میان سل‌های سیال و سازه باید در حل معادلات در نظر گرفته شود. از نظر فیزیکی مقدار دمای سطح مشترک سیال و سازه مشخص نیست؛ ولی پیوستگی دمای دیواره T_w و شار گرمایی Φ_w باید در حل معادلات، همان‌طور که در معادله (۲) نشان داده شده است، اعمال شود. در این معادله، s و f به ترتیب به مقادیر مربوط به سازه و سیال اشاره دارد و K رسانای گرمایی^{۱۴} است.

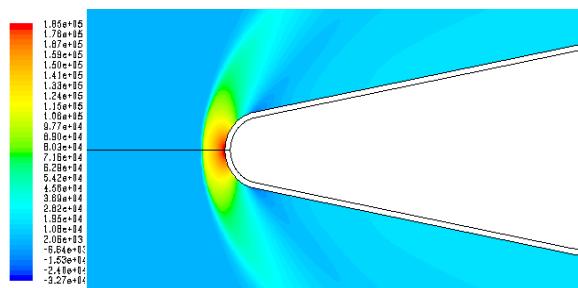
$$\left\{ \begin{array}{l} T_{w,s} = T_{w,f} \\ \Phi_{w,s} = k_s \left(\frac{\partial T}{\partial n} \right)_{w,s} = k_f \left(\frac{\partial T}{\partial n} \right)_{w,f} = \Phi_{w,f} \end{array} \right. \quad (2)$$

در زمان حل، دمای المان‌های سیال و سازه در سراسر میدان حل محاسبه می‌شود. با استفاده از دمای سیال و سازه که در المان‌های مجاور سطح مشترک محاسبه شده است، یک توزیع دمای دیواره جدید به دست می‌آید که بالا نشان حرارتی را در دیواره اعمال می‌کند. دمای جدید دیواره T_w از طریق رابطه (۳) بدست می‌آید.

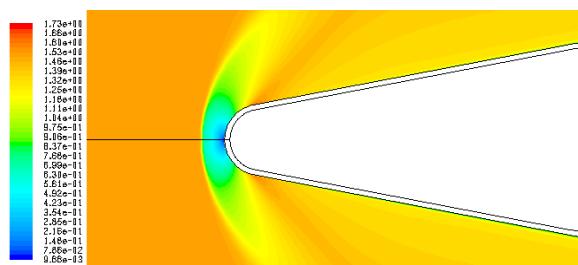
$$k_s \frac{T_s - T_w}{\Delta n_s} = k_f \frac{T_w - T_f}{\Delta n_f} \quad (3)$$

در معادله (۳) نیز T_s و T_f به ترتیب دمای سازه و دمای سیال محاسبه شده در سل مجاور به دیواره مشترک است. این روند به صورت تکراری ادامه پیدا می‌کند تا هر دو میدان حل سیال و سازه با دمای جدید در سطح مشترکشان همگرا شود.

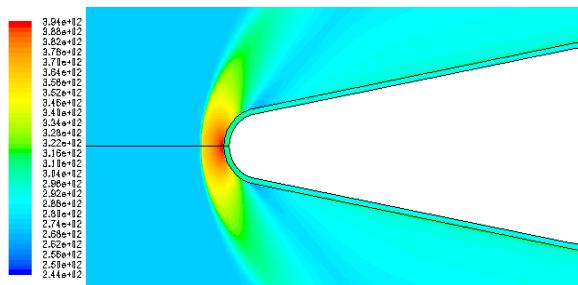
سکون) که در کانتور به رنگ سبز- آبی نشان داده شده در حدود ۳۰ درجه کلوین و روی مخروط دماغه که با رنگ آبی نشان داده شده به حدود ۲۹۰ درجه کلوین رسیده است.



شکل ۱۲- کانتور فشار نسبی در نزدیکی دماغه زمان ۱/۶ ثانیه (پاسکال)



شکل ۱۳- کانتور ماخ در نزدیکی دماغه زمان ۱/۶ ثانیه

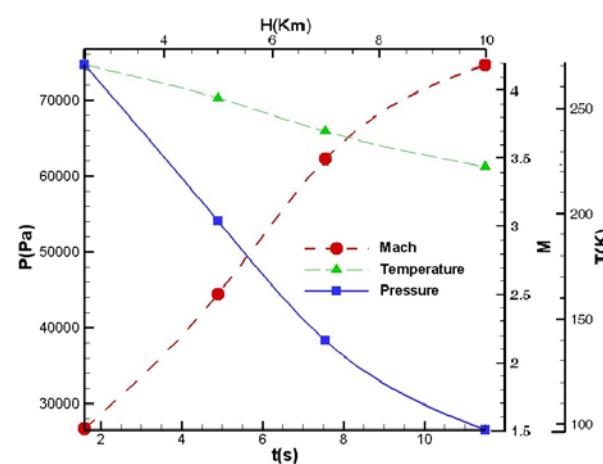


شکل ۱۴- کانتور دمای جریان و پوسته دماغه زمان ۱/۶ ثانیه (درجه کلوین)

شکل (۱۵) و شکل (۱۶) کانتور دمای استاتیک سیال و سازه کاوشگر را به ترتیب برای زمان‌های $4/9$ و $7/55$ ثانیه از پرتاب نشان می‌دهد. ماخ جریان در این زمان‌ها به ترتیب $2/5$ و $3/5$ است و در ارتفاع 5 و $7/5$ کیلومتری درنظر گرفته شده است. همان‌طور که مشخص است با گذشت زمان، سرعت کاوشگر در مسیر اوج‌گیری افزایش می‌یابد. با افزایش سرعت، شوک کمانی قوی‌تری روی دماغه کاوشگر ایجاد می‌شود. با قوی‌تر شدن شوک کمانی، مشخصات سیال از جمله فشار، سرعت و دما در عبور از شوک تغییرات بیشتری خواهد داشت.

شکل (۱۵) کانتور دمای استاتیک سیال و سازه کاوشگر را پس از گذشت $4/9$ ثانیه از پرتاب نشان می‌دهد. همان‌طور که

تخمین گرمایش آبیودینامیکی بدنه کاوشگر فضایی با درنظر گرفتن اندرکشن گرمایشی سیال و سازه

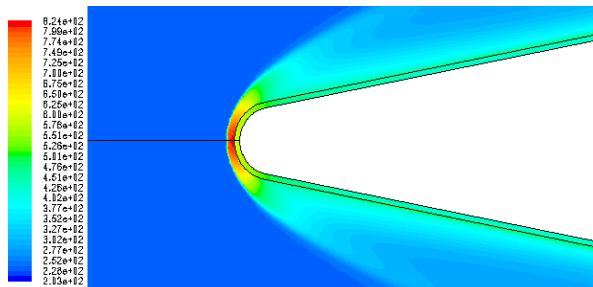


* این زمان، زمان سپری شده پس از عبور از ماخ یک است که گرمایش آبیودینامیکی آغاز می‌شود.

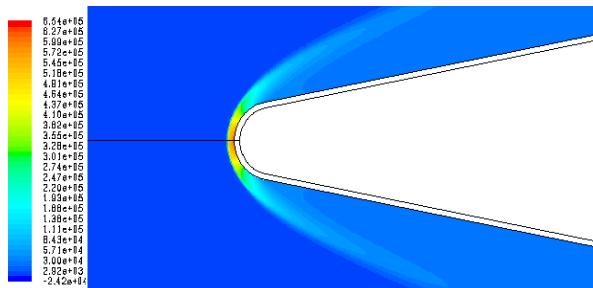
شکل ۱۱- شبیه‌سازی مسیر اوج گیری کاوشگر و مشخصات جریان آزاد

شکل (۱۲) و شکل (۱۳) به ترتیب کانتورهای فشار استاتیک و ماخ جریان را برای دماغه پس از گذشت $1/6$ ثانیه از پرتاب در ارتفاع $2/5$ کیلومتری از سطح زمین نشان می‌دهد. سرعت و دمای جریان آزاد در این زمان به ترتیب برابر $1/5$ ماخ و 272 درجه کلوین است. زاویه حمله کاوشگر نیز صفر درجه است. در نگاه اول، بررسی کانتورهای سرعت و فشار و مشخصات جریان در نواحی حساس بیانگر این مطلب است که فیزیک مسئله به خوبی مدل شده است. با بررسی بیشتر کانتورهای فشار و سرعت مشاهده می‌شود در قسمت دماغه کاوشگر، سیال مافق صوت به‌واسطه اعمال شتاب منفی ناشی از وجود جسم و سرعت پایین در نقطه سکون، دچار شوک شده است. این شوک به دلیل هندسه کره- مخروط دماغه، به صورت شوک منفصل^{۱۵} بوده و در ناحیه کوچکی از دماغه که کروی شکل است از قوانین شوک کمانی سه‌بعدی^{۱۶} تبعیت می‌کند. در همین ناحیه سرعت جریان از جریان مافق صوت به کمترین مقدار یعنی جریان زیرصوت در محدوده نقطه سکون می‌رسد. فشار جریان آزاد نیز بعد از شوک دچار افزایش شده و از مقدار 74700 پاسکال در جریان آزاد به مقدار فشار نسبی 185000 پاسکال می‌رسد که معادل فشار مطلق 259700 پاسکال است.

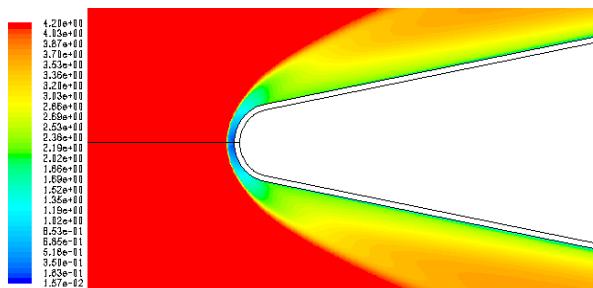
شکل (۱۴) کانتور دمای استاتیک سیال و سازه کاوشگر را پس از گذشت $1/6$ ثانیه از پرتاب نشان می‌دهد. همان‌طور که مشاهده می‌شود دمای سیال در عبور از موج شوک از مقدار 272 درجه کلوین در جریان آزاد به مقدار حدود 394 درجه کلوین در نقطه سکون رسیده است. پس از آن بر اثر رسانش، گرمایش آبیودینامیکی تولید شده به سازه منتقل شده و دمای پوسته را افزایش داده است. این دما در ناحیه کروی و نوک دماغه (نقطه



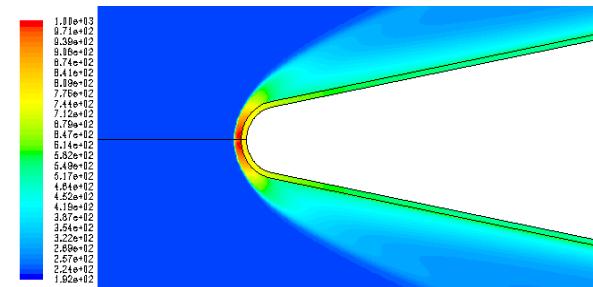
شکل ۱۶- کانتور دمای جریان و پوسته دماغه زمان ۷/۵۵ ثانیه (درجه کلوین)



شکل ۱۷- کانتور فشار نسبی در نزدیکی دماغه زمان ۱۱/۵ ثانیه (پاسکال)



شکل ۱۸- کانتور ماخ در نزدیکی دماغه زمان ۱۱/۵ ثانیه



شکل ۱۹- کانتور دمای جریان و پوسته دماغه زمان ۱۱/۵ ثانیه (درجه کلوین)

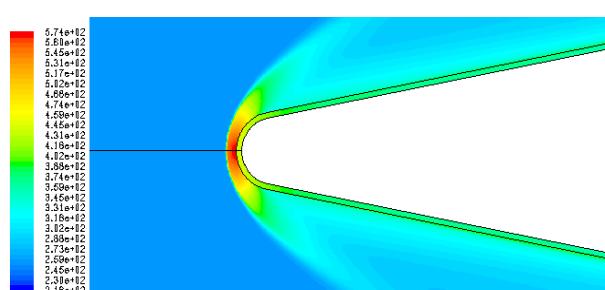
شکل (۲۰) نیز نمودار توزیع دمای سازه کاوشگر را از نوک دماغه تا قسمتی از بدنه، برای ماخ‌های مختلف در زمان‌های مختلف از مسیر پروازی نشان می‌دهد. همان‌طور که مشاهده می‌شود با گذشت زمان پرواز، سرعت مافوقصوت نیز افزایش یافته و میزان تولید گرمایش آیروдинامیکی و در نتیجه انتقال حرارت از سیال به سازه نیز افزایش یافته است. مکان $X=0$ در نمودار شکل (۲۰)، نقطه سکون نوک دماغه را نشان می‌دهد که حداقل دما را به خود

مشاهده می‌شود دمای سیال در عبور از موج شوک از مقدار حدود ۲۵۶ درجه کلوین در جریان آزاد به مقدار حدود ۵۷۴ درجه کلوین در نقطه سکون رسیده است. پس از آن بر اثر انتقال حرارت به سازه، دمای پوسته در ناحیه سکون و نوک دماغه به ۴۴۵ درجه کلوین و در سازه مخروط دماغه به ۳۷۵ درجه کلوین افزایش یافته است.

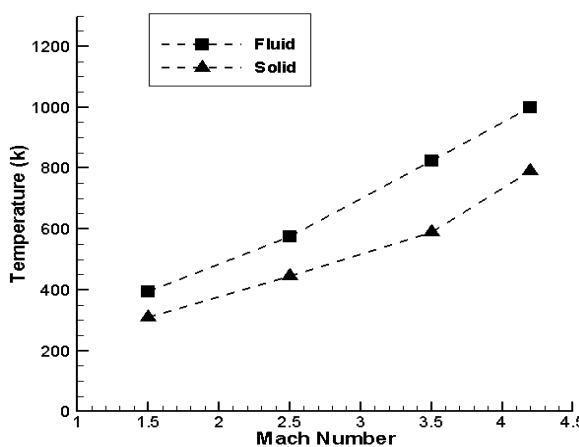
با گذشت زمان در ثانیه ۷/۵۵ در شکل (۱۶)، دمای سیال از ۲۳۹ درجه کلوین به ۸۲۴ درجه کلوین در پشت شوک رسیده است. در این شرایط دمای سازه کاوشگر نیز بر اثر انتقال حرارت در ناحیه سکون نوک دماغه به ۵۸۸ درجه کلوین و در قسمت مخروطی شکل به حدود ۴۵۵ درجه کلوین رسیده است.

در ادامه مسیر، کاوشگر پس از گذشت ۱۱/۵ ثانیه از زمان پرتاب ۴/۲ در ارتفاع ۱۰ کیلومتری از سطح زمین به بیشترین سرعت خود برابر ماخ می‌رسد. شکل (۱۷) و شکل (۱۸) به ترتیب کانتورهای فشار استاتیک و ماخ جریان را برای این شرایط نشان می‌دهد. همان‌طور که مشاهده می‌شود با افزایش سرعت جریان شوک کمانی قوی‌تری در جلوی دماغه ایجاد می‌شود که سبب تغییرات زیادی در مشخصات جریان می‌شود. از این‌رو فشار جریان آزاد به مقدار فشار نسبی ۶۵۴۰۰ پاسکال در جریان آزاد به مقدار فشار نسبی ۲۶۵۰۰ پاسکال می‌رسد. در همین ناحیه سرعت جریان نیز از جریان مافق‌صوت به جریان زیرصوت و تا حدود صفر در ناحیه سکون می‌رسد. دمای جریان نیز به همین شکل بر اثر شوک کمانی افزایش چشمگیری روی دماغه خواهد داشت.

همان‌طور که از شکل (۱۹) مشاهده می‌شود دمای سیال آزاد به دلیل عبور از شوک در نوک دماغه یعنی در ناحیه سکون به مقدار حداقل ۱۰۰۰ درجه کلوین رسیده است. پس از آن بر اثر انتقال حرارت رسانایی در سازه، دمای پوسته کاوشگر به طور چشمگیری افزایش یافته است. این افزایش در ناحیه سکون یعنی در نوک دماغه (ناحیه زرد رنگ) به ۷۹۰ درجه کلوین رسیده است و در ناحیه مخروطی دماغه (ناحیه سبز رنگ) به حدود ۵۵۰ درجه کلوین رسیده و هرچقدر از نوک دماغه دورتر می‌شود از دمای پوسته کاسته شده است. این زمانی است که بیشترین شار حرارتی بر اثر گرمایش آیروдинامیکی تولید شده است.



شکل ۱۵- کانتور دمای جریان و پوسته دماغه زمان ۴/۹ ثانیه (درجه کلوین)



شکل ۲۱- مقایسه دمای سیال و دمای سازه محاسبه شده در حل ناپایا برای نقطه سکون واقع در نوک دماغه کاوشگر

جدول ۱- دمای دماغه کاوشگر از نتایج حل ناپایا در مسیر اوج گیری

دما نسبتی نقطه سکون	دما نسبتی سکون سیال (K)	ماخ	زمان*(s)
۳۱۰	۳۹۴	۱/۵	۱/۶
۴۴۵	۵۷۴	۲/۵	۴/۹
۵۸۸	۸۲۴	۳/۵	۷/۵۵
۷۹۰	۱۰۰۰	۴/۲	۱۱/۵

* این زمان، زمان سپری شده پس از عبور از ماخ یک است که گرمایش آبیودینامیکی آغاز می‌شود.

صحه‌گذاری روش عددی

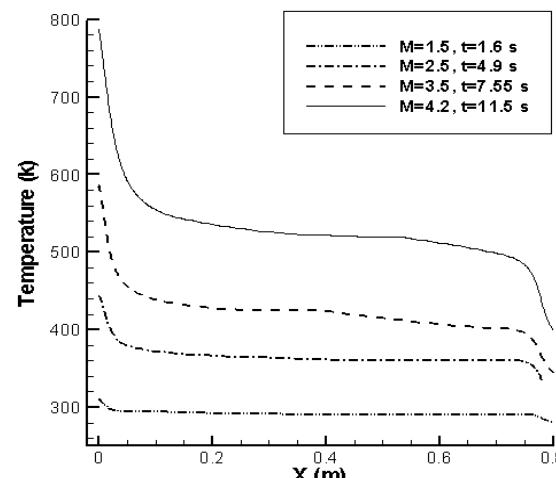
در این قسمت، به منظور صحه‌گذاری و اعتبارسنجی نتایج گرمایشی حاصل از نرم‌افزار فلوئنت، از دو روش تحلیلی و کد عددی استفاده شده است. در روش تحلیلی از حل تحلیلی معادلات مومنتوم، پیوستگی و انرژی روی خط جریان نزدیک بدن و نقطه سکون استفاده می‌شود [۱۸]. در این روش با توجه به اینکه عدد ماخ بزرگ‌تر از یک، باعث ایجاد موج شوک منفصل در جلوی دماغه کره-مخروط می‌شود، جریان بین موج شوک و سطح بدن را به دو منطقه تقسیم می‌کند. منطقه یک، محدوده تراکم‌پذیر، غیرلزج و فاقد هدایت گرمایی است اما، منطقه دوم، ناحیه سرعت پایین، تراکم‌پذیر، لزج و با رسانش گرمایی است. با این فرضیات و با استفاده از روابط تحلیلی (۴) از مرجع [۱۸] میزان شار گرمایی در محدوده نوک دماغه محاسبه نموده و با نتایج حاصل از حل عددی فلوئنت مقایسه شده است.

$$q = \left(\frac{k_{\infty} T_{\infty}}{R_b} \right) \left[\frac{3}{8(\gamma_s - 1)} \right]^{1/4} \left(\frac{R_b}{R_s} \right) \left(\frac{\gamma_{\infty} R}{2C_p} \right)^{\frac{n+1}{2}} \quad (4)$$

$$\frac{Re_{\infty}^{\frac{1}{2}} M_{\infty}^{n+2}}{n+1} \left[1 - \left(\frac{T_b}{T_0} \right)^{n+1} \right]$$

اختصاص داده است. با پیشروعی روی دماغه کاوشگر، از بخش کروی دماغه به ناحیه مخروطی دماغه، یعنی در بخش X کمتر از ۰/۱، کاهش دمای محسوسی در تمامی سرعت‌ها حس می‌شود. این کاهش دما بدليل انحراف جریان و ایجاد امواج انساطی در این ناحیه است. البته این افت دما در ماخ بالا بسیار شدیدتر است زیرا جریان با ماخ بالاتر، موج شوک قویتر و در نتیجه دمای سیال و شار حرارتی بالاتری تولید کرده است. در ناحیه مخروطی دماغه، دما تقریباً ثابت است. مجدداً دمای سازه بعد از ناحیه دماغه دچار کاهش می‌شود زیرا بار دیگر جریان مافق صوتی از روی دماغه مخروطی به روی بدن منحرف شده و امواج انساطی ایجاد نموده است که دمای سیال را کاهش می‌دهد.

جدول (۱) نتایج حل ناپایا را در زمان‌های مختلف برای دمای سیال و سازه بطور جداگانه ارائه می‌دهد. شکل (۲۱) نیز نمودار مقایسه‌ای دمای سیال و سازه در نقطه سکون واقع در نوک دماغه کاوشگر را در ماخ مختلف نشان می‌دهد. همان‌طور که مشاهده می‌شود انتقال حرارت از سمت سیال به سازه، در تمامی ماخ‌ها، دمای سازه را افزایش داده است و همواره در فاصله زمانی مورد نظر، دمای سازه از سیال کمتر است. میزان افزایش دما در سازه به عوامل مختلفی از جمله جنس سازه، ضخامت پوسته و زمان بستگی دارد. با توجه به نمودارهای شکل (۲۱) می‌توان نتیجه گرفت که در این کاوشگر دمای سازه نوک دماغه در سرعت‌های مختلف، بطور متوسط معادل با ۷۶ درصد دمای سیال مجاور خود می‌باشد. این نتیجه‌گیری، تخمین سریع و مناسی را برای دمای نوک دماغه که یکی از حساس‌ترین بخش‌های سازه است، با توجه به دمای سیال در پشت شوک ارائه می‌دهد که می‌تواند به عنوان معیار طراحی در محاسبات سپر حرارتی کاوشگرهای مشابه در فاز طراحی اولیه قرار گیرد.



شکل ۲۰- نمودار توزیع دمای سازه کاوشگر از نوک دماغه تا قسمتی از بدن در سرعت و زمان‌های مختلف از مسیر اوج گیری (درجه کلوین)

در این مقاله، برای صحه‌گذاری نتایج از یک کد عددی با نام BLAC^{۱۷} که با استفاده از روش حل معادلات لا یه‌مرزی، گرمایش آبودینامیکی اجسام دوبعدی تقارن محوری را محاسبه می‌کند، استفاده شده است. این نرم‌افزار در پژوهشگاه هوافضا توسعه یافته و به عنوان یک روش سریع و کارآمد برای محاسبات گرمایش آبودینامیکی بر روی اجسام تقارن محوری اعتبارسنجی شده است. جزئیات روش محاسبات این کد عددی، نتایج و اعتبارسنجی آن در مراجع [۲۱-۱۹] ارائه شده است. مقایسه نتایج دما و فشار حل عددی تحقیق حاضر با نتایج کد عددی BLAC در نقطه سکون سیال برای ماخ ۴/۲ و با فرض دمای جریان آزاد ۳۰۰ درجه کلوین، در جدول (۲) ارائه شده است. مقایسه نشان می‌دهد نتایج حل عددی تحقیق حاضر با دقت خوبی با نتایج حل عددی کد BLAC همخوانی دارد و اختلاف نتایج در فشار و دما زیر ۱ درصد است.

جدول ۲- صحه‌گذاری نتایج حل پایا با نتایج کد عددی BLAC (دمای جریان آزاد k = ۳۰۰)

مقادیر	حل فلوئنت	BLAC کد عددی ۱۹۱
دمای نقطه سکون سیال (کلوین)	۱۳۵۰	۱۳۶۵
فشار نقطه سکون (پاسکال)	۶۶۰۰۰	۶۶۵۲۰۰

نتیجه‌گیری

در این تحقیق، تخمین گرمایش آبودینامیکی بدنه کاوشنگ فضایی با درنظر گرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه بررسی شده است. برای این منظور شبیه‌سازی عددی با استفاده از نرم‌افزار فلوئنت و با درنظر گرفتن ضخامت پوسته سازه در جریان ناپایا انجام شده است. بهمنظور حل همزمان معادلات گرمایش در جامد و سیال، از محاسبات انتقال حرارت کانجوگیت و شرط مرزی کوبلینگ در دیواره استفاده شده است. بهمنظور اعتبارسنجی مدل فلوئنت از دو روش تحلیلی و کد عددی BLAC استفاده شده است. نتایج استخراج شده از فشار، دمای نقطه سکون و شار حرارتی سیال در مقایسه با هر دو روش دقت بسیار خوبی دارد. بنابراین، مدل سازی عددی به کمک نرم‌افزار فلوئنت برای تخمین گرمایش آبودینامیکی بدنه‌های باریک در جریان موفق صوت بسیار کارآمد است. مزیت این روش آن است که می‌تواند دمای ناشی از گرمایش

که در آن:

q: شار حرارتی بر واحد مساحت، ft-lb/ft²-sec

k: ضریب هدایت گرمایی، ft²/sec

T: دمای استاتیک، °R

R_b: شاع انحنای بدنه در نقطه سکون، ft

γ: تابعی از تغییرات چگالی در طول موج شوک، $\left(\frac{\rho_s}{\rho_\infty}\right)^{+1} / \left(\frac{\rho_s}{\rho_\infty}\right)^{-1}$

R_s: شاع انحنای موج شوک در ناحیه سکون روی خط جریان، ft

S: نسبت گرمای ویژه در فشار ثابت به گرمای ویژه در دمای ثابت

R: ثابت گاز، °R

C_p: گرمای ویژه در فشار ثابت، °R

M: عدد ماخ

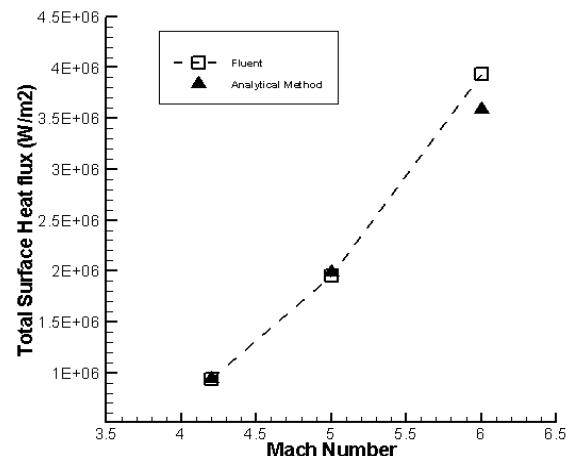
n: نمای از دما در توابع رسانش گرمایی و لزجت

S: شرایط دقیقاً پشت موج شوک روی خط جریان ناحیه سکون

T_b: دمای بدنه، °R

T₀: دما در سطح مشترک X=0 در نقطه سکون، °R = $\frac{T_0}{T_\infty} \left(\frac{\gamma_\infty R}{2C_p} \right) M_\infty^2$

مقادیر شار گرمایی در حل عددی نرم‌افزار فلوئنت به صورت پایا با شرایط دمای جریان آزاد ۳۰۰ درجه کلوین محاسبه شده است. نتایج شار حرارتی در ماخ‌های مختلف با نتایج حل تحلیلی در شکل (۲۲) مقایسه شده است. همان‌طور که مشاهده می‌شود میزان شار حرارتی محاسبه شده در حل عددی حاضر در ماخ ۴/۲ و ۵ با دقت خوبی با مقادیر حل تحلیلی منطبق است ولی با افزایش سرعت تا ماخ ۶ مقدار محاسبه شده توسط نرم‌افزار فلوئنت در حدود ۱۰ درصد بیشتر از روش حل تحلیلی است. این موضوع نشان می‌دهد نرم‌افزار فلوئنت برای سرعت‌های بالاتر از ماخ ۵ و رژیم جریان ملواری صوت دقت کمتری دارد.



شکل ۲۲- مقایسه نتایج شار حرارتی در نقطه سکون با نتایج محاسبه شده به

روش تحلیلی (دمای جریان آزاد k = ۳۰۰)

- Some Hypersonic Flow Problems," *AIAA Paper, AIAA 2011- 1753*, 2001.
- [9] Esfahanian, V., Hejranfar, K. and Mahmoodi, D.H., "Implementation of High-order Compact Finite-Difference Method to Iterative Parabolized Navier-Stokes Equations," *Proceedings of The 25th International Congress of The Aeronautical Sciences*, Hamburg, Sept, 2006.
- [10] Noori, S., Ghasemloo, S. and Mani, M., "A New Method for Solution of Viscous Shock Layer Equations," *Journal of Aerospace Engineering*, Vol. 224, No. 6, Part G, 2010, pp. 719-729.
- [11] Davis, R.T., "Numerical Solution of The Hypersonic Viscous Shock- Layer Equations," *AIAA Journal*, Vol. 40, No. 5, 1970, pp.843-851.
- [12] Dejarnette, F.R., Hamilton, H.H., Weilmuenster, K.J. and Cheatwood, F.M., "A Reviw of Some Approximate Methods Used in Aerodynamic Heating Analysis," *Journal of Thermophysics*, Vol. 1, No. 1, 1978, pp.5-12.
- [13] Shimshi, J.P. and Walberg, G.D., "Aerodynamic Heating to Spherically Blunted Cones at Angle of Attack," *Journal of Spacecraft and Rockets*, Vol. 32, No. 33, 1995, pp. 559-561.
- [14] Thompson, R. A., "Comparison of Nonequilibrium Viscous Shock-Layer Solutions With Shuttle Heating Measurements," *Journal of Thermophysics and Heat Transfer*, Vol. 4, No. 2, 1990, pp. 162-169.
- [15] Hamilton, H. H., Greene, F. A. and Dejarnette, F. R., "Approximate Method for Calculating Heating Rates on Three-Dimensional Vehicles," *Journal of Spacecraft and Rockets*, Vol. 31. No. 3, 1994, pp. 345-354.
- [16] Riley, C.J. and Dearnette, F.R., "Engineering Aerodynamic Heating Method for Hypersonic Flow," *Journal of Spacecraft and Rockets*, Vol. 29. No. 3, 1992, pp. 327-339.
- [17] Hoseini, S. A., Noori, S., Ebrahimi, M., "Aerodynamic Heating Analysis of Payload and External Components During Re-Entry Phase," *International Conference of The Mechanical Engineering and Advanced Technology*, Islamic Azad University, Esfahan, 2012, (In Persian).
- [18] Eggers, J., Hansen, F. C. and Cunningham, B. E., "Stagnation-Point Heat Transfer to Blunt Shapes in Hypersonic Flight, Including Effects of Yaw," *Naca Technical Note 4229*, 1958, (In Persian).
- [19] Kamali, R. and et. al., "Valuation of The Boundary Layer Equations and Engineering Approximat Method for Aerodynamic Heating of Re-Entry Axisymmetric Vehicles," *Journal of Space Science and Technology*, Vol. 6, No. 3, 1392, pp.39-48 (In Persian).
- [20] Kamali, R. and Salimi, R., "Hypersonic Flow Solution Around Re-Entry Axisymmetric Bodies Using The Laminar Boundary Layer Equations and Integrating-Matrix Method," *HAC2012 Conference*, Tehran, 1391.
- [21] Kamali, R. and et. al., "Software Development for Aerodynamic Heating of Three-Dimensional Objects Using Boundary Layer Equations," Technical Report No. AHBEN-HBL-91-51-1-1-1, Aerospace Research Institute, 1391, (In Persian).

تخمین گرمایش آبیودینامیکی بدنه کاوشگر فضایی با درنظر گرفتن اندر کش گرمایشی سیال و سازه

آبیودینامیکی را بر خلاف برخی روش های دیگر، در تمامی نقاط بدنه کاوشگر و اجزای متصل به آن و همچنین در زوایای حمله مختلف ارائه دهد.

همچنین در این تحقیق، اثر ارتفاع اولین سل از شبکه عددی برای درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی، اثر روش های مجزاسازی مرتبه اول و دوم و اثر مدل های توربولانس نیز مورد تحلیل قرار گرفته است.

بدلیل اینکه دمای نقطه سکون سازه بر اثر گرمایش آبیودینامیکی تا حدود ۷۶ درصد دمای سیال مجاور افزایش می یابد، بهتر است برای اطمینان بیشتر، قسمت نوک دماغه از جنسی متفاوت و مقاوم به دمای بالا و با ضخامت بیشتر یا حتی به صورت توپر ساخته شود تا از تعییر شکل و ذوب شدن تحت تأثیر گرمایش آبیودینامیکی ممانعت شود و استحکام کافی را در مقابل گرمایش آبیودینامیکی داشته باشد.

مراجع

- [1] Noori, S., Hosseini, S. A. and Ebrahimi, M., "An Approximate Engineering Method for Aerodynamic Heating Solution Around Blunt Body Nose," *World Academy of Science, Engineering and Technology*, Vol. 6, No.70, 2012, pp. 833-837.
- [2] Parhizkar, H. and Karimian, S.M.H., "Application of Axisymmetric Analog to Unstructured Grid for Aeroheating Prediction of Hypersonic Vehicles," *International Journal of Numerical Methods for Heat & Fluid Flow*, Vol. 19. No. 3/4, 2009, pp. 501 – 520.
- [3] Shaw, S.T. and Qin, N., "Solution of The Navier-Stokes Equations for The Flow around an Airfoil in Oscillating Free Stream," *Proceeding of The 20th Congress of The International Council of The Aeronautical Sciences*, Vol. 1, 1996, pp19-29.
- [4] Miyaji, K. and Fujii, K., "Numerical Analysis of Three-Dimensional Shock/Shock Interaction and The Aerodynamic Heating," *AIAA 37th Aerospace Sciences Meeting*, AIAA-99-0144, Nevada, USA, 1999.
- [5] Scalabrin, L.C. and Boyad, L.D., "Development of an Unstructured Navier-Stokes for Hypersonic Nonequilibrium Aerothermodynamics," *38th AIAA Thermo Physics Conference*, Toronto, Ontario Canada, June 2005.
- [6] Mcwherter, M., Noack, R.W. and Oberkampf, W.L., "Evaluation of Boundary-Layer and Parabolized Navier-Stoks Solutions for Re-Entry Vehicles," *Journal of Spacecraft and Rockets*, Vol. 23, No. 1, 1986, pp.70-78.
- [7] Guidos, B. J. and Weinacht, P., "Parabolized Navier-Stokse Computation of Surface Heat Transfer Characteristics for Supersonic and Hypersonic KE Projectiles," *US Army Research Laboratory Report*, AD-A268-858, ARL-TR-191, August 1993.
- [8] Birch, T., Prince, S., Ludlow, D.K. and Qin, N., "The Application of A Parabolized Navier-Stokes Solver to