Aerodynamic Heating Prediction of Flying Body Using Fluid-Solid Conjugate Heat Transfer

S. Abdolahi^{1*}, F. Etemadi² and M. Ebrahimi³

1, 2 and 3. Aerospace Research Institute, Ministry of Science Research and Technology

*Postal Code: 14665834, Tehran, IRAN

sabdolahi@ari.ac.ir

In this study, the aerodynamic heating of the flying body during powered flight phase has been numerically investigated. The conjugate simulation of fluid heat transfer and solid heat conduction has been considered. To this aim, the coupling boundary condition has been used for body shell that allows the conjugate heat transfer investigation in the fluid and solid domains simultaneously. The model has been considered as a circular cylinder and spherically blunted cone nose with 350mm in diameter. The investigation has been carried out at different Mach number from 1.5 to 4.2 to cover range of supersonic flow. The advantage of this method is that the wall temperature and heat flux in any part of the nose and body shell with or without axial symmetry, connected components and other protuberances could be calculated at different angles of attack. Finally, the approach has been validated through the results of analytical and numerical methods for aerodynamic heating of axisymmetric vehicles.

Keywords: Aerodynamic heating, Numerical simulation, Wall temperature, Heat flux, Conjugate heat transfer

^{1.} Faculty Member (Corresponding Author)

^{2.} M.Sc

^{3.} Assistant Professor

تخمین گرمایش آیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظر گرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

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

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

*تهران، کد پستی: ۱۴۶۵۷۷۴۱۱۱

sabdolahi@ari.ac.ir

در این مقاله، گرمایش آیرودینامیکی تولیدشده بر روی بدنهٔ یک کاوشگر فضایی به روش عددی با استفاده از نرم/فزار 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 دیوارهٔ بدنه استفاده شده است؛ بهطوریکه مقادیر دما و شار حرارتی در آن محاسبه میشود. مزیت این روش آن است که میتوان مقادیر دما را در هر نقطه ای از پوسته بدنه با یا بدون تقارن محوری و حتی اجزای متصل به آن در زوایای حمله مختلف محاسبه کرد. در این مقاله، نحوهٔ انجام شبیه سازی عددی با درنظر گرفتن اثرات لا یه مرزی و ضخامت دیوارهٔ سازه و همچنین اثر مدل های توربولانس، به صورت کامل شرح داده شده است. نتایج در قالب کانتورهای فشار، سرعت و دما، مقادیر شار حرارتی و همچنین فشار و دمای نقطهٔ سکون دماغه ارائه شده است. در این تحقیق از دو روش عددی و تحلیلی برای صحه گذاری مقادیر دمای نقطهٔ سکون و شار حرارتی استفاده شده که دقت خوبی را در نتایج نشان می دهد.

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

علائم و اختصارات

Ts	دمای دیواره در مجاورت سیال
$T_{\rm f}$	دمای سیال در مجاورت دیواره
Ks	ضریب هدایت گرمایی سازه
K _f	ضریب هدایت گرمایی سیال
Φ	شار گرمایی
C _A	ضریب نیروی پسای محوری

مقدمه

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

> ۱. مربی (نویسنده مخاطب) ۲. کارشناس ارشد

دریافت مقاله: ۹۲/۰۷/۱۵ ، تأیید مقاله: ۹۴/۱۰/۲۳

کاهش گرمایش آیرودینامیکی. در واقع هندسهٔ بدنهٔ کاوشگر به گونهای طراحی و ساخته می شود 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 مافوقصوت برای دستیابی به ارتفاعات زیاد، مسائل جدیدی را پیش روی قرار می دهد. یکی از مهمترین این مسائل، گرمایش آیرودینامیکی و دمای بدنه است؛ زیرا، گرمایش آیرودینامیکی تابعی از توان سوم سرعت است [1]. لذا، با افزایش شدید سرعت، اصطکاک بین جسم پرنده و جریان هوا زیاد می شود و موجب بالارفتن دمای پوسته می شود. این موضوع بهویژه در دمای نواحی سکون جریان مانند دماغه که در سرعتهای بالا مقادیر بزرگی از دما را به خود اختصاص می دهد بیشتر اهمیت پیدا می کند. حرکت دماغه در جو غلیظ، موجب ایجاد توزیع فشار در سطح خارجی دماغه و اعمال نیروی برشی ناشی از حرکت نسبی سیال

۳ . استادیار

نسبت به سطح دماغه می شود. 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 می دهد. حتی در مناطقی مثل نوک دماغه سبب ذوب شدن سازه می شود. در جریانهای با ماخ پایین، انتقال حرارت و پدیدهٔ گرمایش آیرودینامیکی اهمیت چندانی ندارد، زیرا انتقال حرارت در لایهٔ مرزی با کار برشی ویسکوز هم مرتبه است و در جریانهای با عدد ماخ پایین 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 می یابد.

سازهٔ کاوشگرهای فضایی نیز به طور قابل ملاحظه ای از محیط حرارتی که در خلال مسیر پرواز القا می گردد، تأثیر می پذیرند. افزایش دما، مقاومت و سختی سازهٔ کاوشگر فضایی را کاهش داده و گرادیان حرارتی سبب ازدیاد موضعی در تنشها و تغییر شکل می شود. ارزیابی نادرست این اثرات در طراحی می تواند منجر به شکست سازه در خلال پرواز شود. به علاوه، حرارت ممکن است واکنشهای شیمیایی را القاء نماید که قابلیتهای پوشش و روکش های سطح را از بین می برد. این خرابی ممکن است امکان افزایش دمای بیش از حد مجاز سازه و زیر سامانه های دیگر کاوشگر را در طول مسیر پرواز فراهم آورد.

یکی از مهم ترین چالش های پیشرو در رابطه با سامانه های سرعت بالا، محاسبهٔ دقیق گرمایش آیرودینامیکی روی سطوح این اجسام بوده به طوری که با پیش بینی شار حرارتی آنها می توان سپر حرارتی مناسب را طراحی کرده و از خطرات احتمالی ناشی از وقوع شوک های حرارتی بر روی آنها جلوگیری کرد. در زمینهٔ محاسبهٔ گرمایش آیرودینامیکی، تحقیقات زیادی به صورت عددی و تجربی انجام شده که شار حرارتی و دما را در نقاط بحرانی یک کاوشگر یا یک محمولهٔ فضایی بازگشت پذیر به جو محاسبه کرده اند.

به منظور محاسبهٔ گرمایش آیرودینامیکی و طراحی حرارتی اجسام مافوقصوت باید ضریب انتقال حرارت جابهجایی روی سطح محاسبه شود. مهمترین روش محاسبهٔ ضریب انتقال حرارت جابهجایی بهصورت دقیق، حل معادلات کامل ناویر استوکس است [۲–۵]. البته حل این معادلات به زمان کامپیوتری زیاد نیاز دارد که در مرحلهٔ طراحی اولیه مقرون به صرفه نیست؛ زیرا در این مرحله، بازهٔ وسیعی از شکلهای هندسی و پارامترهای جریان بررسی می شوند.

از روشهای دیگر برای محاسبهٔ ضریب انتقال حرارت جابهجایی، استفاده از فرمهای ساده شدهٔ معادلات ناویر– استوکس نظیر معادلات سهموی شده^۴ PNS است [۶–۹]، معادلات ناویر– استوکس سهموی از معادلات ناویر– استوکس با حذف ترمهای

لزج 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 مدل کردن جریان در ناحیهٔ زیرصوت در پشت شوک منحنی شکل و در جلوی جسم را ندارند. در نتیجه برای شروع حل جریان در ناحیهٔ زیرصوت باید از روشهای دیگر استفاده کرد و در VSL^{a} استفاده کرد. معادلات لایه شوک لزج VSL ادامه از روش فرم ساده شدهٔ دیگری از معادلات ناویر – استوکس است [۱۰ و ۱۱]. معادلات لایه شوک لزج VSL از معادلات ناویر – استوکس دائم با حفظ ترمهایی که کوچکتر از مرتبه دو پارامتر عدد رینولدز هستند، بهدست آمدهاند. این معادلات را می توان در ناحیهٔ نوک اجسام ماورای صوت، که جریان زیرصوت است به کار برد. البته حل معادلات PNS و VSL نیز زمان و حافظهٔ کامپیوتری زیادی نیاز دارد که در مراحل اوليهٔ طراحي مقرون به صرفه نيست؛ زيرا در مرحلهٔ طراحي اوليه شکلهای هندسی مختلف در شرایط جریان آزاد مورد مطالعه قرار مى گيرند. بنابراين، ترجيح داده مى شود تا براى طراحى اوليه و محاسبهٔ جریان ماورای صوت از روش های تقریب مهندسی لایه نازک استفاده شود که سرعت بالاتری در محاسبات دارند. در این نوع تحلیل میدان جریان سیال اطراف جسم به دو ناحیه جریان در لایه مرزی و جریان غیرلزج در بیرون لایه مرزی تقسیم می شود. در این روش، متداول است که ابتدا، میدان غیرلزج حل شود و سپس خواص جریان غیرلزج روی بدنه به عنوان شرایط لبه لایه مرزی در نظر گرفته شود. زمانی که ضخامت لایه مرزی اندک است فشار روی سطح و آنتروپی پشت شوک قائم برای تعیین خواص لایه مرزی مورد نیاز است. در این حالت دیگر نیازی به حل جریان ناحیهٔ غیرلزج خارجی نیست، این حالت زمانی رخ میدهد که عدد رینولدز بسیار بالا باشد، در این هنگام ضخامت لایه مرزی از ضخامت شوک کمتر است [۱۲]. در تحقیق دیگر، روش عددی برای محاسبهٔ گرمایش آیرودینامیکی مخروطهای يخ در زاويهٔ حمله نيز ارائه شده است [۱۳].

از ابزار دیگری که در محاسبهٔ گرمایش آیرودینامیکی استفاده میشود میتوان به کدهای مهندسی ایروهیت⁶ و اینچز^۷ اشاره کرد که از روشهای نسبتاً ساده و از مفهوم تشابه تقارن محوری استفاده میکند. کد ایروهیت از تئوری نیوتنی 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].

^{4.} Parabolized Navier-Stokes (PNS) Equations

^{5.} Viscous Shock Layer (VSL) Equations

^{6.} AEROHEAT

^{7.} INCHES

^{8.} Modified Newtonian Theory

^{9.} Slender Bodies

^{10.} Maslen Technique

تخمین گرمایش اَیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظرگرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

در ایران نیز تحقیقات زیادی در این زمینه صورت گرفته [۱ و ۱۰] که از آن جمله می توان به تحلیل گرمایش آیرودینامیکی محمولههای بازگشت پذیر در فاز خروج و بازگشت به جو اشاره کرد که هندسه و شرایط پروازی آن تا حد زیادی مشابه با مسئلهٔ 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 فلوئنت شرح داده شده است. با توجه به نتایج بهدست آمده، این روش میتواند روش مناسبی در طراحی آيروديناميكي كاوشگر فضايي براي تعيين پخي، انتخاب جنس و ضخامت مناسب پوستهٔ آن باشد. مزیت این روش آن است که می تواند برخلاف بعضی از روشها که تنها برای نقاط سکون صادق است و در شرایط جریان متقارن محوری کاربرد دارد، برای تمام نقاط بدنه با یا بدون تقارن محوری، اجزای متصل به آن و در زوایای حملهٔ مختلف نیز کاربرد داشته باشد. برای صحتسنجی نتایج از یک کد عددی و همچنین حل تحلیلی استفاده شده است. علاوه بر این، در این تحقیق برای دستیابی به حل دقیقتر اثر مدل های توربولانسی ٤-٢ و ٥٠-٨، اثر روش های مجزاسازی مرتبه اول و دوم و همچنین اثر ارتفاع اولین سل از شبکه عددی برای درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی در مدلهای مجزا مورد بررسی قرار گرفته است. در پایان، نتایج در قالب کانتورهای فشار، سرعت و دما و مقادیر شار حرارتی ارائه شده است.

مراحل انجام شبيهسازي عددي

شبیه سازی عددی و بررسی عملکرد آیرودینامیکی مدل مورد نظر، یک فرایند چند مرحله ای است که مدل سازی هندسی و تولید شبکهٔ محاسباتی از مراحل مهم و اساسی این فرایند است و دقت نتایج را تحت تأثیر قرار می دهد. در ادامه پس از معرفی هندسهٔ مسئله، مشخصات شبکه شرح داده خواهد شد. برای این منظور از نرمافزار گمبیت که پیش پردازنده نرمافزار فلوئنت است، استفاده شده است.

مدلسازی هندسی

شکل هندسی کاوشگر از یک بدنهٔ 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 شعاع پخی دماغه ۲۰ میلیمتر و ضخامت پوسته ۳ میلیمتر از جنس فولاد درنظر گرفته شده است. هندسهٔ کاوشگر مطابق شکل (۱) به صورت دو بعدی و سهبعدی مدل شده است. با توجه به اینکه هندسهٔ جسم اندازهٔ بزرگی دارد، برای بهینهتر شدن زمان محاسباتی لازم برای حل میدان جریان، تنها نیمی از کاوشگر

فضایی مدل و از خاصیت تقارن آن در حل استفاده شده است. باتوجه 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 آیرودینامیکی بر روی پوسته می شود.



شبکل ۱ – نمای جانبی مدل هندسی سهبعدی کاوشگر به همراه بلوکبندی میدان حل

همان طور که در شکل مشاهده می شود، به منظور کنترل ریزنمایی شبکه در موقعیت های نزدیک سطوح کاوشگر و موقعیت هایی که حساسیت زیادی دارند، به عنوان مثال روی سطح دماغه که احتمال بروز شوک در جریان مافوق صوت وجود دارد، لازم است که میدان محاسباتی به تعدادی بلوک تقسیم شود که در هر یک از بلوکها، شبکه بندی به صورت مجزا و با کیفیت مناسب انجام شود.

برای اینکه بتوان جریان لزج را در لایه مرزی به خوبی مدل کرد از شبکه باسازمان و شبکهٔ لایهٔ مرزی استفاده شده است. در نزدیک دیوارهها، فاصلهٔ اولین نقطهٔ شبکه تا دیواره، اثر زیادی بر دقت محاسبهٔ تنش برشی و اثرات لزجت سیال دارد. همچنین این عوامل تأثیر چشمگیری در میزان دمای تولید شده بر اثر گرمایش آیرودینامیکی خواهد داشت. البته از آنجا که در برنامهٔ فلوئنت، 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 برای برآورد اثر دیوار بر روی جریان آشفته استفاده میشوند. با این وجود در این مقاله حد مجاز فاصله از رابطهٔ (۱) محاسبه میشود:

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

که در آن μ و ρ به ترتیب لزجت و دانسیته جریان، K_p انرژی جنبشی توربولانس در نقطه مشخص از شبکه در نزدیک دیواره، C_{μ} مثابت تجربی برابر ۲۰۹۹ و γ فاصلهٔ نقطه مشخص تا دیواره است. ثابت تجربی برابر ۲۰۹۹ و γ فاصلهٔ نقطه مشخص تا دیواره است. سل پیشنهاد میکند تا بتوان مشخصات لایه مرزی را بهتر محاسبه کرد. به گونهای که مقدار γ در رنج مورد نظر قرار گیرد. حد مجاز فاصله برای این مدل با در نظر گرفتن توابع دیواره و برای بهدست آوردن ویژگیهای لایه مرزی، حدود ۲/۱۰ میلیمتر محاسبه شده آوردن ویژگیهای لایه مرزی، حدود ۲/۱۰ 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 ۱/۳، ۲/۰۵ و ۳/۲ میلیون در اطراف بدنه 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 فاصله ۰/۰۵ متری از سطح دماغه نشان می دهد. همان طور که ملاحظه می شود با افزایش تعداد سل ها از ۱/۳ میلیون شبکه به ۲/۰۵ میلیون فشار نسبی سطح کمی کاهش یافته است ولی با افزایش مجدد تعداد شبکه از ۲/۰۵ به ۳/۲ میلیون تغییرات چشمگیری در مقادیر توزیع فشار روی دماغه مشاهده نمی شود. در شکل (۳) نیز ضریب نیروی پسای محوری بدنه کاوشگر در هر سه شبکه نشان داده شده است. همان طور که مشاهده می شود مقادیر در دو شبکه ۲/۰۵ و ۳/۲ میلیون بسیار به یکدیگر نزدیک است. در نتیجه با افزایش تعداد سلها، تنها حجم محاسبات و زمان محاسباتی افزایش می یابد و در نتایج تغییر چشم گیری حاصل نمی شود. بنابراین شبکه محاسباتی با تعداد ۲/۰۵ میلیون سلول مناسب میباشد. البته در هر سه شبکه سعی شده است که در نزدیکی بدنهٔ کاوشگر، ارتفاع اولين سل مناسب انتخاب شود تا ضرايب آيروديناميكي 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 می شود. ارتفاع اولین سل شبکه بر دقت نتایج گرمایشی و خواص لایه مرزی سیال شامل سرعت و فشار روی سطح بدنه و در نقطهٔ 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 مدل سازی عددی شرح داده شده است.



شکل ۲ – مقایسه توزیع فشار استاتیک نسبی روی دماغه کاوشگر در سه شبکه M=۴/۲ مختلف به منظور بررسی استقلال از شبکه، M=۴/۲



شکل ۳- ضریب پسای محوری کاوشگر در سه شبکه مختلف به منظور بررسی استقلال از شبکه، ۲/۴=M

در شکل (۴) و شکل (۵) شبکه باسازمان سهبعدی نشان داده شده است. تعداد سلول این شبکه حدود دو میلیون سلول است. همان گونه 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 اریبی 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 می دهد و همچنین تغییرات شدید مقدار و جهت سرعت از نقطه سکون در سطح جلویی تا روی

تخمین گرمایش أیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظرگرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

سطح بدنهٔ آن صورت می گیرد، 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 می گیرد، معادلات و مدلهای فیزیکی این مسئله بر اساس جریان لزج و تراکم پذیر در نظر گرفته شده است. برای شبیه سازی جریان آشفته و انتخاب مدلی که برای این شبیه سازی مناسب باشد، باید مدل های مختلف مورد بررسی قرار گیرد. البته شناخت کافی نسبت به مدل ها باعث می شود که سریع تر مدل مطلوب انتخاب شود. در این مسئله از دو مدل توربولانس 3-X استاندارد و 0-X که دارای قابلیت های اثبات شده در مسائل مهندسی مشابه است، استفاده شده است. در ادامهٔ این مقاله، اثر مدل های ذکر شده بر روی محاسبهٔ دمای 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 رابطهٔ مناسب برای چگالی است.

تعیین شرایط مرزی و تنظیم آن یکی از اساسی ترین مراحل در کاربردهای مختلف دینامیک سیالات محاسباتی است. شرایط مرزی تعیین کنندهٔ 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







در این تحقیق، جریان در دو حالت پایا و ناپایا حل شده است. شرايط حل ناپايا همراه با شرط كوپلينگ، بر اساس شرايط پرواز واقعی انتخاب شده است. در زمان اوجگیری، کاوشگر از سرعت صفر به حداکثر ماخ ۴/۲ در ارتفاع ۱۰ کیلومتری میرسد. البته زمان بعد از عبور از ماخ یک تا ماخ ۴/۲ از نظر تولید گرمایش آیرودینامیکی مورد نظر است. این فرایند حدود ۱۱/۵ ثانیه طول می کشد. در حل ناپایا استقلال نتایج از گام زمانی با مقایسهٔ 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 ۰/۲۶ ٪ 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 دما ثابت مورد استفاده قرار گرفته که از نتایج آن در بخش بررسی مدلسازیها و صحه گذاری استفاده شده است. در این حالت شرایط بحرانی مسیر پروازی کاوشگر که دارای بیشترین فشار دینامیکی است، درنظر گرفته شده است که 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 شبیه سازی شدهٔ مورد نظر به منظور بررسی تأثیر شبکه بندی در نتایج گرمایشی، ارتفاع اولین سل نسبت به بدنهٔ محموله در دو حالت بررسی شده است تا اثرات لایه مرزی بر نتایج مشاهده شود. در این دو حالت، مدل ۱ با فاصلهٔ اولین گره تا سطح بدنه برابر ۱۲/۰ میلی متر، که در بخش قبل محاسبه شد، در نظر گرفته شده است.

سپس در مدل ۲ این فاصله کاهش داده شده و معادل ۰/۰۵ میلیمتـر 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 فاصلهٔ ۶ میلیمتری در داخل سیال را نشان میدهد. همان طور که مشاهده میشود مقدار فشار نسبی جریان بر اثر شوک کمانی در نقطه سکون به مقدار ۵۸۵۰۰۰ پاسکال میرسد که معادل فشار مطلق ۶۱۱۵۰۰ پاسکال است. این فشار با دور شدن از سطح دماغه 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 فاصلهٔ ۵ 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 نتیجهگیری کرد که فاصلهٔ ۰/۱۲ میلیمتر برای این محاسبات کافی بوده و ریزکردن شبکه بیش از این نتایج بهتری را ارائه نمیدهد.

بررسی اثر روشهای مجزاسازی مرتبهٔ اول و دوم

زمانی که جهت جریان با شبکه همراستاست، روش مجزاسازی مرتبه اول بالادست روش قابل قبولی برای مجزاسازی است. وقتى كه جريان با شبكه همراستا نباشد، مجزاسازى مرتبة اول، خطای مجزاسازی را بالا میبرد. برای شبکههای مثلثی از آنجا که راستای جریان هرگز همراستا با راستای سلول های شبکه نیست، دقت بالاتر با روش مجزاسازی درجهٔ دوم حاصل می شود. البته در شبكة باسازمان نيز، نتايج حاصله از روش مجزاسازي درجهٔ دوم بهتر از نتایج حاصله از روش مجزاسازی مرتبهٔ اول است. از آنجا که شبکهبندی مدل هندسی مورد نظر شبکهٔ باسازمان است، به منظور مجزاسازی این معادلات، از دو روش مرتبهٔ اول و دوم استفاده می شود تا تأثیر آن بر روی نتایج گرمایشی تعیین شود. در این حالت نیز حل پایا در نظر گرفته شده است. همان طور که در شکل (۸) مشاهده می شود، دمای سیال در ناحیهٔ سکون در هر دو روش حدود ۱۳۵۰ درجهٔ کلوین است که با عبور از ناحیهٔ شوک به سمت جریان آزاد مقادیر دمای جریان آزاد ۳۰۰ درجـه کلـوین را نشـان مـیدهـد. بـا توجـه بـه صحه گذاری انجام شده (در ادامه مقاله شرح داده شده است) روش مجزاسازی درجهٔ دوم و ارتفاع اولین سل ۱۲/۰ میلیمتر برای محاسبات نهایی استفاده شده است.



شکل ۶- مقادیر فشار استاتیک نسبی سیال در نوک دماغه تا فاصلهٔ ۶ میلیمتری در دو شبکهبندی مختلف



۵ شکل ۷− مقایسهٔ مقادیر دمای استاتیک سیال در جلوی دماغه تا فاصلهٔ ۵ میلی متری در دو شبکهبندی مختلف



شکل ۸– مقایسهٔ مقادیر دمای استاتیک سیال در جلوی دماغه با روشهای مجزاسازی مرتبهٔ اول و دوم

تخمین گرمایش أیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظرگرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

بررسی اثر مدلهای توربولانسی ع−K استاندارد و ∞-K

برای انتخاب مدل توربولانس مناسب در شبیه سازی جریان آشفته، باید مدلهای مختلف مورد بررسی قرار گیرد. البته شناخت کافی نسبت به مدلها باعث می شود که سریعتر مدل مطلوب انتخاب شود. در این شبیه سازی با توجه به فیزیک موجود در جریان، میزان دقت مورد نیاز، منابع محاسباتی موجود و زمان موجود برای حل، مدلهای دو معادلهای 3-X استاندارد و $\infty-X$ انتخاب شد. در این بخش اثر مدلهای ذکر شده بر روی محاسبهٔ دمای سیال در نقطهٔ سکون دماغه مورد بررسی قرار گرفته است.

از لحاظ تئوریک مدلهای دو معادلهای مختصرترین مدلهایی هستند که میتوانند اثرات انتقالی جریان آشفته را کاملاً شبیه سازی کنند. در مدلهای دو معادله ای به جهت اینکه برای مقیاس های طولی و زمانی آشفتگی معادلهٔ انتقال نوشته می شود، نیازی به داشتن آگاهی قبلی از فیزیک جریان وجود ندارد. به عبارت دیگر، این مدل ها کاملاً اتوماتیک هستند و میتوان بدون داشتن شناخت از ساختارهای جریان آنها را به کار برد. در این مسئله از دو مدل دو معادله ای ع-۲ استاندارد و ۵۰ مکله است، مسئله از دو مدل دو معادله ای ع-۲ استاندارد و ۵۰ منله است، سائله این مسئله این مسئله این مسئله است،

مدل ٤- ۲ پایه مدل دو معادله ای انتقالی حل معادلات ضریب انرژی جنبشی ۲ و ضریب میرایی ٤ است. این مدل برای اعداد رینولدز بالا، بدون جدایش و توربولانس کامل جریان معتبر است.

مدل $\infty - X$ نیز یک معادلهٔ انتقال برای X 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 می کند که بر اساس شبکه با دقت بالاتر، معادلات را نزدیک دیواره حل می کند. کاربرد این مدل برای جریانهای تراکمپذیر، انتقالی و تنش برشی آزاد خوب است. به دلیل حل ∞ این مدل در شرایط گرادیان فشار معکوس نتیجهٔ بهتری می دهد. همچنین این مدل از توابع میرایی استفاده نمی کند و شرایط مرزی دیریکله را دارد که باعث پایداری بهتر حل عددی می شود.

شکل (۹) مقادیر دمای استاتیک سیال را در فاصلهٔ ۵ میلیمتری از نوک دماغه، در دو مدل توربولانسی ٤-K و ٥-K نشان میدهد. برای این بررسی نیز حل پایا در نظر گرفته شده است. از آنجا که پخش شوک کاملاً به مقدار ویسکوزیته (مجموع ویسکوزیته

مولکولی و آشفته) وابسته است، مشخصاً در محل شوک نرمال ویسکوزیته آشفته تولید شده توسط مدل ∞ - ۲ بسیار بیشتر از مدل 3-۲ است به شکلی که ضخامت شوک نرمال در شکل (۷) برای مدل ∞ -۸ به مراتب بیشتر از ضخامت مدل 3-۲ تخمین زده شده است. بهعلاوه مقایسهٔ مقادیر دمای استاتیک در نقطهٔ سکون نشان میدهد که مدل ∞ -۸ دمایی بیش از ۱۵۵۰ درجه کلوین را برای سیال نشان میدهد. در حالی که مدل 3-۲ دمای ۱۳۵۰ درجه کلوین را نشان میداد میدهد که با توجه به صحه گذاری انجام شده (در ادامه مقاله شرح داده شده است) به واقعیت نزدیک است. از این و در این تحقیق از مدل 3-۲ میاندارد برای شبیه سازی جریان آشفته استفاده شده است.



شکل ۹– مقایسهٔ 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 مافوقصوت حول بدنه و بار دیگر معادلات در سازهٔ کاوشگر حل شود. در حل جریان سیال حول کاوشگر، از معادلات ناویراستوکس استفاده میشود که در آن نقش معادلات انتقال حرارت جابه جایی^{۱۲} پررنگ تر است در حالی که در حل مقادیر گرمایشی داخل سازهٔ کاوشگر، تأثیر معادلات رسانش^{۱۳}

^{11.} Conjugate Heat Transfer

^{12.} Convection

^{13.} Conduction

نحوهٔ تولید شبکه با درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی در سمت سیال و اعمال ضخامت دیوارهٔ سازه در سمت جامد صورت می گیرد. در این روش، پوستهٔ کاوشگر به صورت مرز جامد در نظر گرفته میشود و شبکهبندی داخل ضخامت آن صورت می گیرد. قابلیت استفاده از شبکهبندی در سراسر میدان محاسباتی، شامل داخل سازه و سیال این امکان را فراهم می کند تا از محاسباتی، شامل داخل سازه کانجو گیت استفاده شود و معادلهٔ انرژی در سراسر میدان شامل سیال و سازه حل شود.

بهطوری که در شکل (۱۰) مشاهده می شود، سازهٔ کاوشگر دارای دو مرز داخلی و خارجی است. در مرز داخلی، دیواره با شرط گرمایش معادل شار حرارتی صفر تنظیم می شود. در واقع از آنجا که مرز دیوارهٔ داخلی انتقال حرارت ناچیزی به سمت داخل 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 می گردد. 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، همان طور که در معادلهٔ (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 رسانایی گرمایی^{۱۴} است.

$$\begin{cases} T_{w,s} = T_{w,f} \\ \Phi_{w,s} = k_s \left(\frac{\partial T}{\partial n}\right)_{w,s} = k_f \left(\frac{\partial T}{\partial n}\right)_{w,f} = \Phi_{w,f} \end{cases}$$
(Y)

در زمان حل، دمای المان های سیال و سازه در سراسر میدان حل محاسبه می شود. با استفاده از دمای سیال و سازه که در المان های مجاور سطح مشترک محاسبه شده است، یک توزیع دمای دیواره جدید بهدست می آید که بالانس شار حرارتی را در دیواره اعمال می کند. دمای جدید دیواره Tw از طریق رابطهٔ (۳) بهدست می آید.

$$k_s \frac{T_s - T_w}{\Delta n_s} = k_f \frac{T_w - T_f}{\Delta n_f} \tag{(7)}$$

در معادله (۳) نیز $T_s e T_f$ 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.

سهیلا عبداللهیپور، فخری اعتمادی و محمد ابراهیمی

تخمین گرمایش أیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر در طول مسیر اوج گیری و ارائهٔ 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 دماغهٔ کاوشگر

شرایط ناپایا براساس پرواز واقعی در مسیر رفت یا همان زمان اوج گیری کاوشگر انتخاب شده است. آنچه در پرواز واقعی اتفاق میافتد این است که کاوشگر پس از جدا شدن از لانچر با شتاب مشخصی در زاویه حملهٔ صفر از سرعت صفر در سطح زمین به حداکثر ماخ ۲/۴ در ارتفاع ۱۰ کیلومتری می رسد. در طی این مسیر کاوشگر پس از مدت کوتاهی از جریان زیرصوت و ماخ یک عبور می کند و با افزایش شدید سرعت و رسیدن به جریان مافوق صوت، دمای پوستهٔ کاوشگر بر اثر گرمایش آیرودینامیکی و انتقال حرارت بالا می رود که این فرایند حدود ۱۰/۵ ثانیه طول می کشد. این موضوع به ویژه در نواحی سکون جریان مانند دماغه مقادیر بزرگی از دما را به خود اختصاص می دهد.

شکل (۱۱) شبیه سازی مسیر پروازی کاوشگر را در فاز اوج گیری نشان می دهد. این شکل علاوه بر مشخصات پروازی شامل زمان، ارتفاع و ماخ کاوشگر، مشخصات جریان آزاد را نیز در زمان های مختلف پرواز ارائه می دهد. در این تحقیق حل ناپایا بر اساس داده های شکل (۱۱) انجام شده است. زمان های ارائه شده در نمودار شکل (۱۱) زمان طی شده پس از عبور از ماخ یک است که گرمایش آیرودینامیکی آغاز و انتقال حرارت قابل توجه می شود. در ادامه نمونه ای از نتایج شبیه سازی ارائه شده است.

^{14.} Thermal Conductivity

تخمین گرمایش آیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظرگرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه



* این زمان، زمان سپریشده پس از عبور از ماخ یک است که گرمایش آیرودینامیکی آغاز می شود.

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 ۱/۶ ثانیه از پرتاب در ارتفاع ۲/۵ کیلومتری از سطح زمین نشان میدهد. سرعت و دمای جریان آزاد در این زمان به ترتیب برابر ۱/۵ ماخ و ۲۷۲ درجه کلوین است. زاویهٔ 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 می شود در قسمت دماغهٔ کاوشگر، سیال مافوقصوت بهواسطهٔ اعمال شتاب منفی ناشی از وجود جسم و سرعت پایین در نقطهٔ سکون، دچار شوک شده است. این شوک به دلیل هندسهٔ کره- مخروط دماغه، به صورت شوک منفصل^{۱۵} بوده و در ناحیهٔ کوچکی از دماغه که کروی شکل است از قوانین شوک کمانی سهبعدی^{۱۶} تبعیت می کند. در همین ناحیه سرعت جریان از جریان مافوق صوت به کمترین مقدار یعنی جریان زیرصوت در محدودهٔ نقطه سکون میرسد. فشار جریان آزاد نیز بعد از شوک دچار افزایش شده و از مقدار ۷۴۷۰۰ پاسکال در جریان آزاد به مقدار فشار نسبی ۱۸۵۰۰۰ پاسکال می رسد که معادل فشار مطلق ۲۵۹۷۰۰ یاسکال است.

شکل (۱۴) کانتور دمای استاتیک سیال و سازهٔ کاوشگر را پس از گذشت ۱/۶ ثانیه از پرتاب نشان می دهد. همان طور که مشاهده می شود دمای سیال در عبور از موج شوک از مقدار ۲۷۲ درجه کلوین در جریان آزاد به مقدار حدود ۳۹۴ درجه کلوین در نقطهٔ سکون رسیده است. پس از آن بر اثر رسانش، گرمایش آیرودینامیکی تولید شده به سازه منتقل شده و دمای پوسته را افزایش داده است. این دما در ناحیهٔ کروی و نوک دماغه (نقطهٔ

فصلنامهٔ علمی- پژوهشی علوم و فناوری فضایی / ۹۹ جلد ۸ / شمارهٔ ۳/ پاییز ۱۳۹۴

سکون) که در کانتور به رنگ سبز– آبی نشان داده شده در حدود ۳۱۰ درجهٔ کلوین و روی مخروط دماغه که با رنگ آبی نشان داده شده به حدود ۲۹۰ درجهٔ 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 پوستهٔ دماغه زمان ۱/۶ ثانیه (درجه کلوین)

شکل (۱۵) و شکل (۱۶) کانتور دمای استاتیک سیال و سازهٔ کاوشگر را به ترتیب برای زمانهای ۴/۹ و ۷/۵۵ ثانیه از پرتاب نشان میدهد. ماخ جریان در این زمانها به ترتیب ۲/۵ و ۳/۵ است و در ارتفاع ۵ و ۲/۵ کیلومتری درنظر گرفته شده است. همان طور که مشخص است با گذشت زمان، سرعت کاوشگر در مسیر اوج گیری افزایش مییابد. با افزایش سرعت، شوک کمانی قوی تری روی دماغهٔ کاوشگر ایجاد می شود. با قوی تر 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 سازهٔ کاوشگر را پس از گذشت ۴/۹ ثانیه از پرتاب نشان میدهد. همانطور که

^{15.} Detached Shock Wave

^{16.} Bow Shock

♦ ♦ / فصلنامهٔ علمی- پژوهشی علوم و فناوری فضایی جلد ۸ / شمارهٔ ۳ / پاییز ۱۳۹۴

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

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

در ادامهٔ مسیر، کاوشگر پس از گذشت ۱۱/۵ ثانیه از زمان پرتاب در ارتفاع ۱۰ کیلومتری از سطح زمین به بیشترین سرعت خود برابر ۴/۲ ماخ می رسد. شکل (۱۷) و شکل (۱۸) به ترتیب کانتورهای فشار استاتیک و ماخ جریان را برای این شرایط نشان می دهد. همان طور که مشاهده می شود با افزایش سرعت جریان شوک کمانی قوی تری در جلوی دماغه ایجاد می شود که سبب تغییرات زیادی در مشخصات مقدار ۲۶۵۰۰ پاسکال در جریان آزاد به مقدار فشار نسبی ۶۵۴۰۰۰ مقدار ۲۶۵۰۰ پاسکال در جریان آزاد به مقدار فشار نسبی ۶۵۴۰۰۰ مافوق صوت به جریان زیر صوت و تا حدود صفر در ناحیهٔ سکون می رسد. دمای جریان نیز به همین شکل بر اثر شوک کمانی افزایش می رسد. دمای جریان نیز به همین شکل بر اثر شوک کمانی افزایش

همان طور که از شکل (۱۹) مشاهده می شود دمای سیال آزاد بهدلیل عبور از شوک در نوک دماغه یعنی در ناحیهٔ سکون به مقدار حداکثر ۱۰۰۰ درجه کلوین رسیده است. پس از آن بر اثر انتقال حرارت رسانایی در سازه، دمای پوستهٔ کاوشگر بهطور چشمگیری افزایش یافته است. این افزایش در ناحیهٔ سکون یعنی در نوک دماغه (ناحیه زرد رنگ) به ۲۹۰ درجه کلوین رسیده است و در ناحیهٔ مخروطی دماغه (ناحیه سبز رنگ) به حدود ۵۵۰ درجه کلوین رسیده و هرچقدر از نوک دماغه دورتر می شود از دمای پوسته کاسته شده است. این زمانی است که بیشترین شار حرارتی بر اثر گرمایش آیرودینامیکی تولید شده است.



شکل 1۵ – کانتور دمای جریان و پوستهٔ دماغه زمان ۴/۹ ثانیه (درجه کلوین)

سهیلا عبداللهی پور، فخری اعتمادی و محمد ابراهیمی



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



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



شکل 1۸- کانتور ماخ در نزدیکی دماغه زمان ۱۱/۵ ثانیه



شکل ۱۹ – کانتور دمای جریان و پوستهٔ دماغه زمان ۱۱/۵ (درجه کلوین)

شکل (۲۰) نیز نمودار توزیع دمای سازهٔ کاوشگر را از نوک دماغه تا قسمتی از بدنه، برای ماخهای مختلف در زمانهای متفاوت از مسیر پروازی نشان میدهد. همانطور که مشاهده میشود با گذشت زمان پرواز، سرعت مافوقصوت نیز افزایش یافته و میزان تولید گرمایش آیرودینامیکی و در نتیجه انتقال حرارت از سیال به سازه نیز افزایش یافته است. مکان ۰=X در نمودار شکل (۲۰)، نقطه سکون نوک دماغه را نشان میدهد که حداکثر دما را به خود

تخمین گرمایش آیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظرگرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

اختصاص داده است. با پیشروی روی دماغه کاوشگر، از بخش کروی دماغه به ناحیه مخروطی دماغه، یعنی در بخش X کمتر از ۰،۰ کاهش دمای محسوسی در تمامی سرعتها حس میشود. این کاهش دما بدلیل انحراف جریان و ایجاد امواج انبساطی 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 مافوق صوتی از روی دماغه مخروطی به روی بدنه منحرف شده و امواج انبساطی ایجاد نموده است که دمای سیال را کاهش میده.

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. همان طور که مشاهده می شود 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 یوسته و زمان بستگی دارد. با توجه به نمودارهای شکل (۲۱) می توان 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 نتیجه گیری، تخمین سریع و مناسبی 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 سیر حرارتی کاوشگرهای مشابه در فاز طراحی اولیه قرار گیرد.



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



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

دمای نقطه سکون پوسته (K)	دمای نقطه سکون سیال (K)	ماخ	زمان(s)*
۳۱۰	٣٩۴	۱/۵	۱/۶
۴۴۵	۵۷۴	۲/۵	۴/٩
۵۸۸	۸۲۴	۳/۵	٧/۵۵
V9 .	\	۴/۲	<u> </u>

جدول 1- دمای دماغهٔ کاوشگر از نتایج حل ناپایا در مسیر اوج گیری

این زمان، زمان سپریشده پس از عبور از ماخ یک است که گرمایش آیرودینامیکی آغاز می شود.

صحه گذاری روش عددی

در این قسمت، به منظور صحهگذاری و اعتبارسنجی نتایج گرمایشی حاصل از نرماغزار 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 بدنه و نقطهٔ 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 بدنه را به دو کره- مخروط میشود، جریان بین موج شوک و سطح بدنه را به دو منطقه تقسیم میکند. منطقهٔ یک، محدودهٔ تراکماپذیر، غیرلزج و فاقد هدایت گرمایی است اما، منطقهٔ دوم، ناحیهٔ سرعت پایین، ستاکمپذیر، لزج و با رسانش گرمایی است. با این فرضیات و با استفاده از روابط تحلیلی (۴) از مرجع [۱۸] میزان شار گرمایی در محدودهٔ نوک دماغه محاسبه نموده و با نتایج حاصل از حل عددی فلوئنت مقایسه شده است.

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

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

فصلنامهٔ علمی- پژوهشی علوم و فناوری فضایی جلد ۸ / شمارهٔ ۳ / پاییز ۱۳۹۴

که در آن:

 $rac{T_{\infty}}{T_{\infty}} = \Lambda^{*}$ در نقطه سخون، $\Lambda^{*} = \Gamma_0$ Γ_0 $\left(rac{\gamma_{\infty}R}{2C_p}
ight) M_{\infty}^{-2}$

مقدار 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. همان طور که مشاهده می شود 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 نرم افزار فلوئنت در حدود ۱۰ درصد بیشتر از روش حل تحلیلی است. این موضوع نشان می دهد نرم افزار فلوئنت برای سرعتهای بالاتر از ماخ ۵ و رژیم جریان ملورای صوت دقت کمتری دارد.



شکل ۲۲ – مقایسه نتایج شار حرارتی در نقطه سکون با نتایج محاسبه شده به روش تحلیلی (دمای جریان آزاد ۳۰۰ k)

در این مقاله، برای صحه گذاری نتایج از یک کد عددی با نام ^{۱۱} BLAC که با استفاده از روش حل معادلات لایه مرزی، گرمایش آیرودینامیکی اجسام دوبعدی تقارن محوری را محاسبه می کند، استفاده شده است. این نرمافزار در پژوهشگاه هوافضا توسعه یافته و به عنوان یک روش سریع و کارآمد برای محاسبات گرمایش آیرودینامیکی بر روی اجسام تقارن محوری اعتبارسنجی شده است. جزئیات روش محاسبات این کد عددی، نتایج و اعتبارسنجی آن در مراجع [۱۹–۲۰] ارائه شده است. مقایسه نتایج دما و فشار حل عددی تحقیق حاضر با نتایج کد مقایسه نتایج دما و فشار حل عددی تحقیق حاضر با نتایج کد محامی جریان آزاد ۳۰۰ درجه کلوین، در جدول (۲) ارائه شده است. مقایسه نشان میدهد نتایج حل عددی تحقیق حاضر با دمای جریان آزاد ۷۰۰ 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- صحه گذاری نتایج حل پایا با نتایج کد عددی BLAC (دمای جریان آزاد ۲۰۰k)

مقادير	حل فلوئنت	کد عددی BLAC [۱۹]
دمای نقطه سکون سیال (کلوین)	1800	١٣۶۵
فشار نقطه سکون (پاسکال)	88	880200

نتيجهگيرى

در این تحقیق، تخمین گرمایش آیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر 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 پوستهٔ سازه در جریان ناپایا انجام شده است. بهمنظور حل همزمان معادلات گرمایش در جامد و سیال، از محاسبات انتقال حرارت کانجوگیت و شرط مرزی کوپلینگ 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 نقطهٔ 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 آیرودینامیکی بدنههای باریک در جریان مافوق صوت بسیار کارآمد است. مزیت این روش آن است که میتواند دمای ناشی از گرمایش

^{17.} Boundary Layer Aeroheating Code

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 25thInternational 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 آیرودینامیکی بدنهٔ کاوشگر فضایی با درنظرگرفتن اندرکنش گرمایشی سیال و سازه

آیرودینامیکی را بر خلاف برخی روشهای دیگر، در تمامی نقاط بدنهٔ کاوشگر و اجزای متصل به آن و همچنین در زوایای حملهٔ مختلف ارائه دهد.

همچنین در این تحقیق، اثر ارتفاع اولین سل از شبکهٔ عددی برای درنظر گرفتن اثرات لایه مرزی، اثر روشهای مجزاسازی مرتبهٔ اول و دوم و اثر مدلهای توربولانس نیز مورد تحلیل قرار گرفته است.

بهدلیل اینکه دمای نقطهٔ سکون سازه بر اثر گرمایش آیرودینامیکی 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 تغییر شکل و ذوب شدن تحت تأثیر گرمایش آیرودینامیکی ممانعت شود و استحکام کافی را در مقابل گرمایش آیرودینامیکی داشته باشد.

مراجع

- [1] Noori, S., Hossein, 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