# یادداشت مهندسی) حل عددی اثر جت عکسالعملی و نازل جانبی بر ضرایب آیرودینامیکی یک پرتابه ابرصوت بازگشتپذیر به جو

**حسن ملکی<sup>۱</sup>، قاسم حیدری نژاد<sup>۲</sup> و فتح ا... امی<sup>۳</sup>** دانشکده مهندسی مکانیک دانشگاه تربیت مدرس (تاریخ دریافت:۸۹/۰۸/۱۹: تاریخ پذیرش:۹۰/۱۲/۱۵)

#### چکیدہ

یکی از متداول ترین روشهای هدایت و افزایش مانورپذیری پرتابهها، بهویژه پرتابههایی که در ارتفاعات بالا و هوای با چگالی کم حرکت میکنند، بهکارگیری جت عکسالعملی یا جانبی است. نیروی حاصل از جت جانبی وابسته به عوامل جت و جریان است که برای ایجاد ارتباط بین آنها از روشهای تحلیلی، تحلیل ابعادی، تجربی و عددی استفاده شده است. در این مقاله، برای ایجاد تغییر مسیر نوسانی یک پرتابه ابرصوت بازگشتپذیر به جو (پرواز آزاد) در محدوده جو زمین، روش متعارف جت جانبی با روش بهکارگیری نازل جانبی (یا جسم پخی مانند کره) مقایسه شده است. برای این منظور، پرتابهای با هندسه مشخص و حداقل شتاب زاویهای لازم برای گردش ۲۰ درجهای پرتابه فرض شده است. بنابراین، میتوان در مورد عوامل یک جت عکسالعملی و نازل جانبی مناسب، برای ایجاد تغییر مسیر یک پرتابه اسرصوت تصمیم کرد. نیروها و گشتاورهای آیرودینامیکی ناشی از جت و نازل جانبی (یا جسم پخ) که در اثر شتاب زاویهای پرتابه همراه با جت و نازل جانبی حاصل شده، با ایجاد یک شبکه سهبعدی روی یک پرتابه طراحی و حل معادلات ناویر – استوکس (با فرض گاز کامل و روند جریانی متناسب با ارتفاع) بهدست آمده است. نتایج حاصل نشاندهنده آن است که برای ایجاد تغییر مسیر یک پرتابه ایرصوت تصمیم گیری حاصل شده، با ایجاد یک شبکه سهبعدی روی یک پرتابه طراحی و حل معادلات ناویر – استوکس (با فرض گاز کامل و روند جریانی متناسب با ارتفاع) بهدست آمده است. نتایج حاصل نشاندهنده آن است که برای ایجاد تغییر مسیر نوسانی پرتابه ایرصوت مفروض باید از در ارتفاع) بهدست آمده است. نتایج حاصل نشاندهنده آن است که برای ایجاد تغییر مسیر نوسانی پرتابه ایرصوت مفروض باید از یک نازل

واژههای کلیدی: آیرودینامیک ابرصوت، پرتابه بازگشت پذیر به جو، جت عکس العملی، حل عددی

# (Engineering Note) Numerical Solution of Lateral Jet and Nozzle Effects on Aerodynamic Coefficients of a Re-entry Hypersonic Projectile H. Maleki, Gh. Heydarinejad, and F. Ommi

Mech. Eng. Dep't. Tarbiat Modarres Univ. (Received: 10 November, 2010; Accepted: 5 March, 2012)

#### ABSTRACT

One of the most common methods for controlling and increasing maneuverability of projectiles, especially the ones which move at high altitude and in low density air, is using lateral or reaction jets. The resultant force of the reaction jet is related to the jet and flow parameters. For finding their relation experimental, numerical, and analytical methods have been used. In order to change the pendulous path of a hypersonic projectile, when is returning to the atmosphere (free flight), we compared common lateral jet method with the common ones, using a lateral nozzle (or a blunt body). For this purpose, a projectile with known geometry and minimum angular acceleration for 20 degrees circulation is assumed. Hence, we can decide about parameters of a suitable reaction jet and lateral nozzle (or a blunt body), which are the result of angular acceleration of the projectile with jet and lateral nozzle, are obtained by producing a three-dimentional mesh on a model projectile and solving the Navier-Stocks equations (assuming ideal gas and an appropriate flow regime with respect to height). Results show that in order to change the pendulous path of a hypersonic projectile, more than one nozzle reaction jet should be used and also a combination of a reaction jet and a bluff body (like a sphere) can be used.

Keywords: Hypersonic Aerodynamics, Re-entry Projectile, Lateral Jet, Numerical Solution

۱- دانشجوی کارشناسی ارشد: hamd121@yahoo.com

۲- استاد (نویسنده پاسخگو): gheidari@modares.ac.ir

r- دانشیار: fommi@modares.ac.ir

۱– مقدمه

سامانه هدایت، یکی از اجزاء مهم پیکربندی و طراحی بهینه پرتابه است که مستلزم درنظر گرفتن سطوح آیرودینامیکی کارآمد یا جتهای هدایتی مناسب، برای سهولت هدایت پرتابه و به حداقل رساندن قدرت مورد نیاز است. این سامانه دو وظيفه دارد. اولين وظيفه آن هدايت مركز جرم جسم در امتداد یک مسیر و دومین وظیف هدایت وضعیت جسم پرنده در یک حالت پایدار پروازی است. انجام تغییر مسیر یا هدایت موقعیت یک پرتابه، نیازمند تولید نیروها و گشتاورهای آیرودینامیکی برای ایجاد شتاب و سرعت زاویهای لازم برای تغییر مسیر یا حفظ تعادل و هدایت موقعیت پرتابه است. برای تولیـد ایـن نیروهـا و گشـتاورهای آیرودینامیکی، روش های متفاوتی متناسب با شرایط عملکردی و مأموریت پرتابه وجود دارد که روش بهینه، از مقايسه ضرايب آيروديناميكي آنها بهدست ميآيد. روشهاي مرسوم تغییر مسیر پرتابهها شامل استفاده از سطوح هدایتی آیرودینامیکی مانند بال، دم یا هـدایت بـردار تراسـت موتـور پرتابه است. این روشها، مناسب پرتابههای موتوردار و پرتابههایی است که با سرعت فوق صوت و در ارتفاع با دانسیته بالا پرواز می کنند. برای این پرتابه ها، روش مرسوم استفاده از جتهای جانبی یا جـت عکـسالعملـی اسـت کـه نحوه تصحیح مسیر در شکل ۱ نشان داده شده است [۱].

جت جانبی که در آن محور پاشش جت همراستا با بردار جریان آزاد نیست، دارای کاربردهای متفاوتی است. یکی از کاربردهای آن در زمینه پیشرانش و تزریق سوخت در محفظه احتراق موتورهای توربینی و موتورهای رم جت است. کاربرد دیگر آن در زمینه آیرودینامیک است که کارآیی آیرودینامیکی یک وسیله پرنده دارای جت جانبی در مرجع [7] مورد بررسی قرار گرفته است. یکی دیگر از کاربردهای آیرودینامیکی جت جانبی در وسایل پرنده با قابلیت برخاستن و نشستن کوتاه است. اما کاربرد دیگری از جت جانبی که اکثر تحقیقات سالهای اخیر بر آن متمرکز شده ست، کاربرد آن در هدایت و افزایش مانورپذیری وسایل پرنده است [۳–۲]. موضوع جالب توجه در این کاربرد، اختلال در توزیع فشار روی سطح وسیله پرنده در اثر دمش

کاهش فشار استاتیک جریان آزاد در پشت محل تزریق جت، دارای دو اثر است؛ یکی کاهش نیروی عمودی جت و دیگری ایجاد گشتاوری که باعث چرخش دماغه جسم بهسمت پایین خواهد شد. دمش جت میتواند در ابتدا، انتها یا هر موقعیت دیگری از سطح وسیله صورت گیرد. شکل ۳ اثر دمش جت در یک جریان مافوق صوت بهصورت دوبعدی و شکل ۴ همین اثر را بهصورت سه بعدی نشان میدهد [۴].



**شکل (۳):** نمایش دوبعدی تداخل جت با جریان مافوق صوت [۳].



**شکل (۴):** نمایش سهبعدی تداخل جت با جریان مافوق صوت [۴].

در اثر دمش جت، مسیر جریان آزاد مسدود و لایه مرزی در اثر گرادیان فشار زیاد ایجاد شده شروع به رشد سریع نموده است. در نتیجه، یک شوک خمیده در جریان اصلی تولید که باعث متراکم شدن جریان پایین خواهد شد. انتشار این اغتشاش در لایه مرزی بالا، موجب بهوجود آمدن گرادیان فشار معکوس، ایجاد منطقه گوهای شکل و جدایی لایه مرزی جلوی محل تزریق شوک خواهد شد.

در مرجع [۱] با استفاده از روش عددی، اثر عدد ماخ و نسبت فشار جت بر تداخل جت با جریان مافوق صوت اطراف استوانه بررسی شده و کارآیی آیرودینامیکی یک وسیله پرنده با جت جانبی نیز در مرجع [۲] مورد بررسی قرار گرفته است. همچنین در مراجع [۴–۳] تحلیل عددی سهبعدی برای جت خروجی از صفحه تخت در جریان مافوق صوت انجام شده است.

مطالعه در زمینه تداخل جت، در سال ۱۹۴۸ در دانشگاه میشیگان [۵] آغاز شده و با انجام تحلیل ابعادی برای مسئله صفحه تخت با فرض جریان غیرلزج، عوامل بیبعدی برای سادهتر کردن مسئله استخراج شد. سپس با سادهسازی (فرض غیرلزج)، روابط تحلیلی، تداخل جت با جریان مافوق ناشی از تداخل جت با جریان اطراف استوانه قابل محاسبه ناشی از تداخل جت با جریان اطراف استوانه قابل محاسبه است. نتایج بهدست آمده از روابط تحلیلی با آزمایشهای سادهای که با امکانات کم انجام شده بود، مقایسه و میزان اعتماد به روابط تحلیلی در مرجع [۶] مشخص شد. همچنین روابط تحلیلی با استفاده از تحلیل تشابهی تجربی- تئوری

برای بررسی تداخل جت صوتی خارج شده از مقطع دایـرهای و مستطیل شکل، با جریـان مـافوق صـوت در مرجع [۷] بهدست آمده است. در مراجع [۹–۸] اثر عوامل جـت، شکل نازل جت و عدد ماخ جت بر تداخل جت با جریـان ابرصـوت بهصورت تجربی بررسی شده است. همچنین در مرجع [۱۰] تداخل جت جانبی صوتی خروجی از نازل دایـروی با پرتابـه نوک پخ در جریان ابرصوت بهصورت عـددی بررسـی شـده است.

امروزه با به کارگیری دینامیک سیالات محاسباتی مطالعات بسیاری در مورد بررسی پدیده تداخل جت انجام شده و نتایج خوبی نیز بهدست آمده است، ولی آنچه در این تحقیق انجام شده مسئله جدیدی بوده و نیازمند تحقیقات بیشتر نیز است.

بهطور کلی روش های تحلیل عددی آیرودینامیک ابرصوت و تعیین ضرایب آیرودینامیک پرتابه ابرصوت شامل حل عددی معادلات کامل یا تقریبی ناویر استوکس است [11]. در سال ۱۹۸۶ حل عددی معادلات کامل ناویر – استوکس توسط جو شانگ برای یک هواپیمای آزمایشی ابرصوت بازگشت پذیر به جو انجام شد [۱۲]. در سال ۱۹۹۱روش حل عددی معادلات ناویر -استوکس لایـه نـازک با روش گسستهسازی بیم وارمینگ برای مخروط نوک پخ در جریان لزج ابرصوت ارائه شد [۱۳]. یکی از روشهای تحلیل عددی جریان ابرصوت اطراف اجسام پخ که از دقت، پایداری و سرعت بیشتری نسبت به روش معادلات ناویر استوکس لایه نازک و روش معادلات ناویر-استوکس سهموی شده دارد، کـد تـوأم<sup>7</sup> ايـن دو روش اسـت [۱۴]. در ايـن روش، معادلات ناویر -استوکس لایه نازک برای محدوده دماغه پخ یک مخروط پخ حل شده و دادههای اولیه برای حل معادلات سهموی شده که برای باقیمانده جسم یخ به کار گرفته شده را فراهم کرده است. در این مقاله، برای یافتن جت جانبی بهینه (جت عکس العملی) - نازل (یا جسم پخ جانبی) برای مانورپذیری یک پرتابه ابرصوت، معادلات حاکم روی پرتابهای با هندسه مشخص و حداقل شتاب زاویهای ۰/۰۴۵ رادیان بر مجذور ثانیه (گردش ۲۰ درجهای در ۴ ثانیه)، با ایجاد یک

<sup>2 -</sup> Shang

<sup>3 -</sup> Dual-Code

شبکه سهبعدی بر روی پرتابه بهوسیله کد دینامیک سیالات محاسباتی فلوئنت حل شده است (حل عددی معادلات کامل ناویر-استوکس).

۲- تحلیل مسئله
در این قسمت هندسه و مشخصات پرتابه هم چنین فرضیات مسئله بیان می شود.

۱-۲- هندسه و مشخصات پرتابه
هندسه پرتابه مورد نظر متشکل از یک مخروط سهگانه<sup>۱</sup>
است که در شکل ۵ نشان داده شده است. جرم پرتابه یک
تن، سرعت پرتابه هنگام ورود به جو ۳,۰۰۰ متر بر ثانیه،
زاویه ورود به جو ۴۵ درجه زیر افق و ارتفاع ورود به جو
۱۰۰ کیلومتر درنظر گرفته شده است.



**شکل(۵):** هندسه پرتابه (ابعاد به متر).

۲-۲- فرضیات

۱- فرض محیط پیوسته: معرف محیط پیوسته سیال است
 که در آن محیط معادلات اویلر و ناویر استوکس حاکم
 هستند. برای یک جسم پخ، عدد نادسون به صورت زیر
 تعریف می شود [۱۵]:

$$Kn = \frac{\lambda}{R_N},\tag{1}$$

که در آن،  $\lambda$  طول میانگین آزاد مولکولی است که بهصورت زیر نوشته میشود [۱۶]:

$$\lambda = \frac{16\mu}{5\rho\sqrt{2\pi RT}}.$$
(7)

در رابطه (۲)، 
$$R_{_N}$$
 شعاع پخ دماغه است که برای پرتابه مورد

1-Baby Bottle

نظر طبق شکل **۵** برابر با ۰/۱۵۴۱ متر است. در نتیجه عدد نادسون برای این پرتابه در ارتفاع ۱۰۰ کیلومتری برابر با ۱/۵۹۰۶ و برای ارتفاع ۹۰ کیلومتری، ۰/۰۸۹۶ است. با کاهش ارتفاع از ورود به جو تا سطح زمین این عدد نیز كاهش خواهد يافت. بنابراين براساس مرجع [18]، از ارتفاع سطح دریا تا ارتفاع ۹۰ کیلومتری برای پرتابه مفروض شرط پیوستگی صادق بوده و در نتیجه معادلات حاکم بر مسئله همان معادلات اويلر و ناوير استوكس هستند. ۲- روندهای جریان: با توجه به تغییرات چگالی برحسب ارتفاع و تخمین سرعت پرتابه و عدد رینولدز آن در مرجع [۱۶]، روندهای جریان به صورت زیر فرض شدهاند: - از ارتفاع سطح دریا تا ارتفاع ۴۰ کیلومتری جریان مغشوش است. - از ارتفاع ۴۰ کیلومتری تا ارتفاع ۶۰ کیلومتری جریان، آرام لزج است. - از ارتفاع ۶۰ کیلومتری تا ارتفاع ۹۰ کیلومتری جریان، غيرلزج است. ۳- فرض گاز کامل: با توجه به اینکه در این مقاله هدف،

تخمین ضرایب آیرودینامیکی است و نه تحلیل حرارتی، با توجه به مرجع [۱۷] با فرض گاز کامل و گاز حقیقی با تعادل شیمیایی برای جسم پخ، صفحه تخت و گوه در جریان ابرصوت به شش روش عددی مختلف بررسی شده است. در صورتی که طراحی آیرودینامیکی و محاسبه توزیع نیروهای وارد بر وسیله پرنده مورد نظر باشد، فرض گاز کامل جوابهای مناسبی را بهدست میدهد.

# ۳- معادلات حاکم بر حرکت پرتابه

با توجه به اینکه پرتابه بهصورت بالستیک (بدون نیروی برآ) وارد جو زمین شده، معادلات حاکم بر حرکت پرتابه براساس دستگاه شکل ۶ و با فرض نبود چرخش پرتابه بهصورت زیـر است [۱۱]:

$$W\sin\theta - D = m\frac{dv}{dt},\tag{(7)}$$

$$W\cos\theta = mv\frac{d\theta}{dt},\tag{(f)}$$

$$v\cos\theta = \frac{dx}{dt},\tag{(a)}$$

$$v\sin\theta = \frac{dy}{dt},\tag{9}$$

$$D = 0.5\rho v^2 C_D S. \tag{Y}$$

که در این روابط، D نیروی پسا، W, m ,W بهترتیب سرعت، جرم و وزن پرتابه بوده و heta زاویه بردار سرعت با افـق اسـت (شکل **۶**).



شکل (۶): دستگاه مختصات معادلات ( ۲–۳).

با توجه به معادلات حاکم (روابط ۷–۳)، برای تعیین دقیق سرعت و موقعیت پرتابه در هر لحظه، نیاز به تخمین مناسبی از نیروی پسا است. نیروی پسا با توجه به روش های تحلیل آیرودینامیک ابرصوت مطرح شده، به صورت تحلیل عددی محاسبه شده است. معادلات حاکم بر جریان ابرصوت با توجه به فرضیات مطرح شده، معادلات ناویر –استوکس هستند که بهروش حل عددی معادلات ناویر –استوکس کامل و به وسیله کد دینامیک سیالات محاسباتی فلوئنت حل شدهاند.

#### ۴- نتایج

در این قسمت نتایج حل مسئله توسط نرمافزار فلوئنت شامل نمودار و کانتورها ارائه میشود.

### ۴–۱– تعیین مسیر پرتابه

برای تعیین مسیر پرتابه با توجه به اینکه پرتابه مسیر ورود به جو تا رسیدن به سطح زمین را با زاویه حمله صفر می پیماید (بردار سرعت در راستای محور پرتابه است)، می توان از طرح تقارن محوری در شبیه سازی تحلیل آیرودینامیکی پرتابه استفاده کرد. برای تعیین ابعاد میدان جریان، ابتدا میدانی با فاصله ۱ برابر قطر پرتابه در راستای محور پرتابه از قاعده پرتابه و با فاصله ۲۵/۰ برابر قطر پرتابه در راستای عمود بر محور پرتابه، درنظر گرفته شد. سپس ابعاد میدان را در راستای عمود بر محور پرتابه تا رسیدن به تغییرات ضریب پسا به مقدار کمتر از ۲۰۰۱ افزایش داده تا استقلال از مرز در راستای قائم حاصل شود. پس از آن ابعاد

میدان را در راستای محور پرتابه تا رسیدن به تغییرات ضریب پسا به مقدار کمتر از ۰/۰۰۱ افزایش داده تا استقلال از مرز در راستای افقی حاصل شود. برای همه این حالات از شبکهای با تعداد مش ۴۵×۱۴۰ استفاده شده است. مشاهده شد که با نزدیکی مرز میدان حل به پرتابه، علاوه بر افزایش ضریب پسا، همگرایی نیز در اثر برخورد موج ضربهای با مرز میدان حل در تعداد تکرار بالاتری اتفاق میافتد. در نتیجه با توجه به جدولهای (۲–۱)، ابعاد میدان جریان به اندازه پنج برابر قطر پرتابه در راستای محور پرتابه از قاعده پرتابه و به اندازه دو برابر قطر پرتابه در راستای عمود بر محور پرتابه، میدان حل درنظر گرفته شد (شکل ۷). برای تولید شبکه با استفاده از نرمافزار گمبیت ، طبق شکل ۸، ابتدا شبکهای با سازمان به تعداد ۴۵×۱۴۰مش ایجاد شد. سیس تـا رسـیدن به تغییرات ضریب پسا به مقدار کمتر از ۰۱/۰۰۱، براساس جدول ۳ تعداد مشها به ۲/۲۵ برابر مقدار قبل افزایش داده شد. پس از استقلال مش ویژگیهای شبکه با خصوصیات ارائه شده در مرجع [۱۸] که در مورد تولید شبکه مناسب جریان ابرصوت است مقایسه شد. در شکل **۹** توزیع <sup>•</sup>y روی دیـواره در ارتفاع ۱۰ کیلـومتری نشان داده شـده اسـت. مشاهده شد که حداکثر <sup>+</sup>y کمتر از ۴ است که با توجه به معیار گفته شده نشاندهنده درستی شبکهبندی است. یس از برابری این معیارها، شبکه مورد نظر تأیید شد.

روش حجـم محـدود و گسستهسازی بـهروش شاررو<sup>۲</sup> برای حـل عـددی توسط کـد محاسباتی فلوئنـت بـهکار گرفتـه شـد. بـرای ارتفاع ۹۰ کیلـومتری، معـادلات اولـر بهروش صریح بـاد بـالا<sup>۳</sup> مرتبـه اول بـا عـدد کورانـت ۷۵/۰ حل شد و برای ارتفاعهایی بـا رژیـم جریـان توربـولانس از طـرح توربولانسـی اسـپالارت-آلمـراس<sup>۴</sup> اسـتفاده شـد [۱۹]. در شـکل ۱۰ نمایشـی از لایـه مـرزی نشـان داده شـده اسـت کـه در آن بـیش از ۱۵ مـش وجـود دارد. ضریب پسـای محاسـبه شـده در ایـن حالـت برابـر ۱۳/۰

- 1-GAMBIT
- 2- Roe Flux
- 3- Up Wind
- 4- Spalart-Allmaras



**شکل(۹):** توزیع <sup>+</sup>y روی دیواره در ارتفاع ۱۰ کیلومتری.



شکل (۱۰): نمایش بردار سرعت در لایه مرزی.

با مشخص شدن ضرایب آیرودینامیکی، میتوان دستگاه معادلات (۲–۳) را حل و مسیر پرتابه را تعیین کرد که نتیجه آن در شکل ۱۱ نمایش داده شده است. مشاهده شد که تا ارتفاع ۱۰ کیلومتری از سطح زمین مسیر حرکت پرتابه در دو حالت بدون پسا و با پسا یکسان است.

۲-۴- ایجاد تغییر مسیر

در این قسمت استفاده از جت عکسالعملی و نازل ( جسم پخ) برای ایجاد تغییر مسیر بیان می شود.



، عمودی	راستاي	مرز در	استقلال از	(۱): بررسی ا	جدول
---------	--------	--------	------------	--------------	------

براساس همگرایی ضریب پسا.						
فاصله مرز با	فاصله مرز با					
قاعده پرتابه	محور پرتابه	$C_{\mathfrak{D}}$	$\Delta C_D$			
(افقی)	(عمودی)					
۱ برابر قطر	۰/۷۵ برابر قطر	•/1941	-			
۱ برابر قطر	۱/۵ برابر قطر	•/1740	۰/۰ ۱۹۶			
۱ برابر قطر	۲ برابر قطر	•/١٧٣٧	•/•••٨			

	ير اساس	ں <b>افق</b> ے ب	, استاي	مرز در	يتقلال از	بررسی اس	دول (۲):
--	---------	------------------	---------	--------	-----------	----------	----------

همگرایی ضریب پسا.						
فاصله مرز با	فاصله مرز با					
قاعده پرتابه	محور پرتابه	C <sub>D</sub>	$\Delta C_D$			
(افقی)	(عمودی)					
۱ برابر قطر	۲ برابر قطر	•/١٧٣٧	-			
۳ برابر قطر	۲ برابر قطر	•/1775	•/•••))			
۵ برابر قطر	۲ برابر قطر	•/\\\\	•/•••٩			



**شکل (۷):** نمایش میدان حل.



شکل (۸): نمایش شبکه با سازمان به تعداد ۴۵×۱۴۰ گره.

**جدول (۳):** بررسی استقلال مش براساس همگرایی ضریب یسا.

(* )						
تعداد گرہ	Съ	$\Delta C_{ m D}$				
14•×40	•/١٧١٧	-				
۲۱۰×۶۸	۰/۱۷ <i>۰۶</i>	•/••))				
210*1.2	•/١٧•٣	•/•••٣				

#### ۱-۲-۴ استفاده از جت عکس العملی

برای ایجاد تغییر مسیر در پرتابه باید نیرویـی بـر آن اعمـال شود که بتواند گشتاور مورد نیاز را با توجه به شتاب زاویهای مفروض ایجاد کنـد. در شـکل **۱۲** نمـودار جسـم آزاد پرتابـه برای این هدف نشان داده شـده است. معادلـه حـاکم بـرای برای این هدف نشان داده شـده است. معادلـه حـاکم بـرای  $F_{jet} = I\alpha + (M_{aer})_{cg}$ , (۱۲)

که در آن،  $F_{jet}$  نیروی جت،  $l_{jet}$  فاصله جـت تـا مرکـز جـرم پرتابه، I ممان اینرسی پرتابـه، lpha شـتاب زاویـهای و  $M_{aer}$ گشتاور آیرودینامیکی است.

از آنجا که تغییر مسیر متناوب پرتابه حرکتی مطابق با نمودار شکل **۱۳** است، بنابراین فرکانس حرکت برابر ۱۲۵/۰ هرتز است. در این صورت عدد کاهش فرکانسی این حرکت برابر ۲۰۰۰٫۴ است. در نتیجه حرکت را می توان مداوم فرض کرد. با ایجاد یک شبکه سه بعدی و تحلیل عددی مقدار گشتاور آیرودینامیکی برحسب ارتفاع به دست آمده است.

در شکل **۱۴** شبکه سهبعدی، پیرامون پرتابه و در شکل **۱۵** کانتور ماخ پرتابه با چرخش ۲۰ درجه اطراف محور Y در ارتفاع ۹۰ کیلومتری نشان داده شده است. مقدار گشتاور آیرودینامیکی برحسب ارتفاع نیز در شکل **۱۶** نشان داده شده است. با محاسبه مقدار گشتاور آیرودینامیکی و درنظر گرفتن بازوی ۲/۱ متر برای جت با توجه به رابطه (۱۲) نیروی جت محاسبه خواهد شد. مقدار فشار کل جت طبق رابطه (۸) در مرجع [۶] برابر ۵/۹۵ مگاپاسکال بهدست آمده است.



شکل (۱۲): دیاگرام آزاد پرتابه همراه با جت.

$$F_{J} = \frac{.92}{\sqrt{\frac{P_{0j} \times d}{P_{\infty} \times D}}} \times (2(\frac{2}{\gamma+1})^{\gamma+1} P_{0j} A_{j}). \tag{A}$$

با توجه به اینکه جت صوتی از جتهای مافوق صوت مناسبتر است [۱]، بنابراین با درنظر گرفتن عدد ماخ یک در خروجی جت، مقدار فشار استاتیک جت برابر ۳/۱۳ مگاپاسگال بهدست خواهد آمد. با داشتن این شرایط مرزی و ایجاد یک شبکه سهبعدی اطراف جت نیروی جت و شتاب زاویهای پرتابه در هر ارتفاع بهدست خواهد آمد.



شکل (۱۳): تغییر مسیر متناوب پرتابه.



شکل (۱۴): شبکه سهبعدی اطراف پرتابه.



شکل (۱۵):کانتور ماخ پرتابه با چرخش ۲۰ درجه اطراف محور y (محور گردش) در ارتفاع ۹۰ کیلومتری.

۲-۲-۴ استفاده نازل (جسم پخ) این کرهها با فاصله از بدنه پرتابه طبق شکلهای ۲۰-۱۹ نصب و قبل از ورود پرتابه به جو درون بدنه جاسازی شده و با ورود پرتابه به جو توسط اهرمی در بیرون بدنه قرار گرفتهاند. با تغییر موقعیت کره، مقدار نیروی آن تغییر کرده و باعث تغییر مسیر متناوب پرتابه در صفحه عرضی میشود. اگر کره در موقعیتی به غیر از قسمت انتهایی پرتابه قرار داده شود، فضای بین پرتابه و کره یک کانال با سطح مقطع متغیر معکوس با کره موجود را تشکیل داده و باعث خنشی شدن نیروی تولید شده خواهد شد. بنابراین همان طور که در شکل ۲۱ نشان داده شده، موقعیت مناسب قرار گرفتن کرهها برای جلوگیری از تشکیل نازل القایی، در انتهاییترین قسمت یرتابه است. برای جلوگیری از تداخل کره با لایه مرزی پرتابه و عدم تداخل شوکهای کره با موج شوک پرتابه و قرار گرفتن کره در جریان آزاد و همچنین داشتن بازوی مناسب برای اعمال گشتاور لازم، فاصله محور نازل تا محور طولی پرتابه ۱/۵ متر درنظر گرفته شده است.



شکل (۱۹): قبل از ورود به جو و به کارگیری کره.



شکل (۲۰): پس از ورود به جو و به کار گیری نازلها.



**شکل (۲۱)**: تشکیل کانال با سطح مقطع متغیر (نازل القایی) بین پرتابه و نازل.



در شکل **۱۷** تغییرات نیروی جت حاصل حل عددی و رابط ه (۸) برحسب ارتفاع مقایسه شده است. نتایج نشان می دهـد که حل تحلیلی و عـددی در ارتفاعـات بـالای ۴۰ کیلـومتر همخوانی خوبی داشته ولی در ارتفاعات کمتر از ایـن مقـدار، حل تحلیلی وحل عددی از هـم فاصـله خواهنـد گرفت. در شکل **۱۸** شتاب زاویهای پرتابه برحسب ارتفاع پرواز آن رسـم شده است.

با توجه به اینکه از ۹۰ ارتفاع کیلومتری تا ارتفاع ۷۰ کیلومتری چگالی کمتر از ۹۰ کیلومتری به پایین حل شده است، مسئله برای ارتفاع ۷۰ کیلومتری به پایین حل شده است. برای تخمین اولیه، ابتدا کرهای به قطر ۴۵ سانتیمتر درنظر گرفته شده و بعد از حل، نیروی پسای حاصل بهدست آمد. در شکل **۲۳** کانتور عدد ماخ اطراف پرتابه با کره در ارتفاع ۷۰ کیلومتری از سطح زمین نشان داده شده است.

نیروی پسای بهدست آمده برابر ۶۴۸ نیوتن بود که این نیرو شتاب زاویه ای مطلوب را ایجاد نکرد. بنابراین قطر کره به ۶۵ سانتی متر افزایش داده شد که در این حالت نیروی پسا به مقدار ۹۲۵ نیوتن افزایش یافت. نیروی پسا در دو حالت بدون کره و با کره، طبق جدول ۴ بهدست آمد. بنابراین با به کارگیری کره در این ارتفاع، پرتابه شتاب زاویه ای ۸۰/۳۸ را خواهد گرفت که توسط این شتاب تغییر گردش ۲۰ درجه ای را طی مدت ۴/۲۸ ثانیه انجام داده، بعد از این زمان کره توسط روشی جمع شده و از سمت دیگر پرتابه درست نقطه قطری مقابل موقعیت قبلی بیرون آمده و باعث تغییر متناوب مسیر پرتابه خواهد شد.



شکل (۲۲): مکان مناسب قرار گرفتن نازل.



<sup>Aug 15, 201</sup> FLUENT 6.3 (3d. dbns exp. S-A) **شکل (۲۳):** کانتور ماخ اطراف پرتابه با کره به قطر ۴۵ سانتیمتر در ارتفاع ۲۰ کیلومتری.

در نمودار شکل **۲۴** تغییر نیروی کره برحسب ارتفاع پرواز در این حالت نشان داده شده است. در شکل **۲۵** شتاب زاویهای پرتابه در اثر وجود کره نشان داده شده است. در شکل **۲۶** نیروی حاصل از جت و کره برحسب ارتفاع با یکدیگر مقایسه شده است. در ارتفاعات بیش از ۵۰ کیلومتر، جت و کره نیروی یکسانی تولید کرده ولی در ارتفاعات کمتر از این مقدار، کره نیروی بیشتری تولید خواهد کرد.

جدول (۴): مقایسه ضرایب پرتابه با کره.

وضعيت پر تابه	نیروی پسا (نیوتن)	گشتاور گردشی اطراف مرکز جرم (نبوتن متر)			
پرتابه بدون کره	888	•			
پرتابه با کره	179.	۱۳۸۷/۵			



شکل (۲۴):نیروی کره برحسب ارتفاع پرواز.





شکل (۲۶): مقایسه نیروی کره با جت برحسب ارتفاع پرواز.



**شکل (۲۷):** نمایش هندسه مخروط نوک تیز [۲۰].



الف): نتايج تجربي مرجع [٢٠].



**ب**): تحلیل عددی. (شبکه ۶۰×۲۲۰ - طرح توربولانسی SA) **شکل (۲۸)**: کانتور ماخ برای زاویه حمله صفر درجه.

**۵- بررسی درستی نتایج** برای مقایسه چگونگی روش حل عددی، دو تحلیـل جریـان ابرصوت زیر انجام شد:

## **1-4- تحلیل جریان ابرصوت اطراف مخروط سهگانه**

این تحلیل در عدد ماخ ۶، فشار استاتیک ۲٬۴۰۰ پاسکال و دمای استاتیک ۳۳۰ کلوین براساس شرایط مرجع [۲۰] انجام شد. هندسه طرح نیز در شکل ۲۷ نشان داده شده که در این شکل،  $\theta_c$  برابر ۲۲/۵ درجه،  $\theta_f$  برابر ۱۰ درجه، برابر ۴ و  $l_f/D_c$  برابر ۱/۶۴۵ است. ابعاد بخش  $l_c/D_c$ آزمایش تونل باد، ۲۰ اینچ در ۲۰ اینچ است. برای درستی نظریهای که در بخش ۴-۱ مقاله حاضر در مورد ابعاد میدان ذکر شد، برای ابعاد میدان جریان، به اندازه پنج برابر قطر پرتابه در راستای محور پرتابه از قاعده فاصله گرفته شد. همچنین به اندازه دو برابر قطر پرتابه در راستای عمود بر محور پرتابه فاصله درنظر گرفته شد. بنابراین با همین روش و با توجه به ابعاد پرتابه (۱۳/۷ اینچ طول و ۳/۱۵۷ اینچ قطر بیشینه) ابعاد میدان معادل ۲۹/۴۸ طول و ۱۶/۰۳۷ اینچ ارتفاع درنظر گرفته شد. در شبکه نهایی تولید شده در بخش (۲-۴) فاصله اولین گره تا دیواره برابر <sup>۶</sup>-۱۰×۱۵/۷ متر (یعنی <sup>۲</sup>-۱۰/۴×۱۰/۴ برابر قطر پرتابه) و نسبت بزرگنمایی آن ۱/۰۷۵ است. همچنین در مورد مشهای طولی، کوچکترین مش برای مشهای نزدیک به محل تقاطع بخش استوانهای شکل با بخش واگرا برابر <sup>۳</sup>-۱۰×۱/۲ متر (یعنی <sup>۴-</sup>۱۰×۸ برابر قطر پرتابه) و نسبت بزرگنمایی آن ۰/۰۳۵ است. برای تولید شبکه در این حالت نیز از این اندازهها برای رعایت تشابه استفاده می شود. بنابراین ابتدا طرح تقارن محوری با تعداد مش (۶۰×۲۲۰) بررسی شده و ضریب پسای بهدست آمده در این حالت ۰/۴۴۹ است که در مقایسه با نتیجه تجربی ارائه شده در شکل ۲۵، معادل ۰/۰۰۱ اختلاف مشاهده می شود. در شکل ۲۸ کانتور عدد ماخ حاصل از آزمایش برای زاویه حمله صفر درجه در مرجع [۲۰] و همچنین نتایج حل عددی نشان داده شده است. در این شکل تشابه زوایای شوک در بخش مخروطی و گوهای پرتابه بهخوبی قابل مشاهده است.

برای بهدست آوردن نتایج در زوایای حمله غیر صفر طرح سهبعدی فرض شده است. برای زوایای حمله (۴، ۸، ۱۰ و ۱۵) از طرح سهبعدی ۴۰×۶۰×۲۲۰ استفاده و نتایج آن در شکل ۲۹ نشان شده است. مقایسه بین ضریب گشتاور بهدست آمده از تحلیل عددی و آزمایشگاهی در مرجع [۲۰] در شکل ۲۰ ارائه شده است. همان طور که مشاهده می شود، حل عددی تا زاویه حمله شش درجه از دقت خوبی برخوردار است.

# ۲-۵-تحلیل تداخل جت با جریان ابرصوت

تحلیل تداخل جت با جریان ابرصوت با مشخصات جدول **۵** که از مرجع [۱۰] استخراج شده انجام و نتایج حاصل با نتایج همان مرجع مقایسه شد. در شکل **۳۱** کانتور عدد ماخ حاصل از حل عددی و تجربی نشان داده شده است. تشابه زاویای شوک اطراف پرتابه و جت بهخوبی قابل مشاهده است.

در شکلهای (۳۳–۳۲) توزیع نسبت فشار استاتیک روی سطح پرتابه به فشار استاتیک محیط در راستای طول پرتابه (بهترتیب ارائه شده در مرجع[۱۰] و بهدست آمده از این مقاله) با یکدیگر مقایسه شده است. همان طور که مشاهده می شود، در موقعیت جت (X/L صفر) در هر دو نمودار برابر ۲۵ است و در ضمن نمودار شکل ۳۳ در قسمت انتهائی برابری خوبی با شکل ۳۲ دارد.





حمله (نتايج تجربي از مرجع [۲۰]).

	, <b>e</b> .,			
	مشخصات جريان	مشخصات جت		
$P^{0\infty}$	۴/۰ MPA	P <sub>0j</sub>	۰/۷۱ MPA	
$T^{0\infty}$	900 K	T <sub>0j</sub>	чал К	
$\mathbf{P}^{\infty}$	۳۷۰/۶ pa	Pj	۰/۳۷۳ pa	
Τ∞	83/18 k	Tj	74• k	
$\rho_{\infty}$	$\cdot/\cdot$ T $\cdot$ T $ m kg/m^3$	$\rho_j$	$\Delta/41\pi$ kg/m <sup>3</sup>	
M∞	٨/١	Mj	١/٠	

	۱۰]	جت ا	جريان و	مشخصات	:((	۵)	ل (	جدوا
--	-----	------	---------	--------	-----	----	-----	------







**ب**): حل عددی (۴۰×۴۵×۱۲۰) **شکل (۳۱**): کانتور ماخ در زاویه حمله صفر درجه و مشخصات جدول **۵.** 



**شکل (۳۲):** توزیع نسبت فشار استاتیک روی سطح پرتابه به فشار استاتیک محیط در راستای طول پرتابه [۱۰].



**شکل (۳۳):** توزیع نسبت فشار استاتیک روی سطح پرتابه به فشار استاتیک محیط در راستای طول پرتابه.

### ۶- نتیجهگیری

در این مقاله با استفاده از حل عددی تأثیر جت عکسالعملی و نازل جانبی (کره) بر ضرایب آیرودینامیکی یک پرتابه ابر صوت وارد شونده به جو زمین بررسی و مقایسه شد که خلاصه نتایج به صورت زیر است:

۱- برای تولید شتاب زاویهای مفروض در صورت استفاده از
 کره، پسای کل مجموعه پرتابه همراه با کره بیشتر از پسای
 کل پرتابه همراه با جت است که این موجب کاهش سرعت
 پرتابه خواهد شد،

۲- در ارتفاعات ۷۰ تا ۱۰۰ کیلومتری بهدلیل ناچیز بودن دانسیته و فشار هوا استفاده از کره امکان پذیر نیست،

۳- در ارتفاع کمتر از ۴۰ کیلومتر افزایش گشتاور آیرودینامیکی، شدیدتر از افزایش نیروی جت است. بنابراین شتاب زاویهای ناشی از جت کاهش چشمگیری دارد،

۴- در ارتفاع کمتر از ۴۰ کیلومتر بهدلیل افزایش فشار

دینامیکی در اثر افزایش شدید دانسیته، تغییرات نیروی پسای کره و گشتاور آیرودینامیکی تقریباً یکسان است. در نتیجه با استفاده از کره در ارتفاع ۱۰ تا ۷۰ کیلومتری میتوان شتاب زاویهای مطلوب را تولید کرد (شکلهای ۲۱ – ۲۰)،

۵- برای تولید شتاب زاویهای مطلوب توسط جت در ارتفاع ۲۰۰ کیلومتری یا باید روش تولید جت با ویژگیهای متغیر نسبت به ارتفاع استفاده شود و یا تعداد نازل جت بیش تری مورد استفاده قرار گیرد،
۶- رابطه تحلیلی ارائه شده در مرجع [۶] برای طراحی اولیه جت با فرض جریان غیر لزج دقت خوبی دارد،
۷- در تحلیل جریان ابرصوت مغشوش در صورت تولید شبکه با ۲ کمتر از ۵ و استفاده از طرح توربولانس اسپالرت-آلمراس نتایج قابل قبولی حاصل میشود و
۸- روش استفاده از کره ساده تر و ارزان تر از جت است.

#### مراجع

- Young, M.B., Woo, L.J., and Hwam, B.Y. "Numerical Investigation of the Shock Interaction Effect on the Lateral Jet Controlled Missile", Aerospace Sci. and Tech., Vol. 10, No. 5, pp. 385–393, 2006.
- Champigny, P. and Lacau, R.G. "Lateral Jet Control for Tactical Missiles", AGARD-R-804, Paper No. 3, 1994.
- 3. Viti, V., Neel, R., and Schetz, J.A. "Detailed Flow Physics of Supersonic Jet Interaction Flow Field", Physics of Fluids, Vol. 21, No. 4, pp. 1-16, 2009.
- Dickmann, D.A., Lu, F.K. "Shock/Boundary Layer Interaction Effects on Transverse Jets in Crossflow over a Flat Plate", AIAA 38th Fluid Dynamics Conf. and Exhibit. 2008, Seattle, Washington, pp. 3723-3735, 2008.
- 5. Morkovin, M. "Interaction of a Side Jet with a Supersonic Main Stream", Ph.D. Dissertation, Univ. of Michigan, 1952.
- Vinson, E. "Interaction Effects Produced by Exhausting Laterally Near Base of Ogive-Cylinder Model in Supersonic Main Stream", Ph.D. Dissertation, Univ. of Michigan, 1957.
- Spaid, F. "A Study of Secondary Injection of Gases into a Supersonic Flow", Ph.D. Dissertation, California Institute of Tech., 1964.
- Kumar, D. "Hypersonic Control Effectiveness", Ph.D. Dissertation, Cranfeild Univ., 1995.

- 15. Harmon, W. "High-altitude Hypersonic Aerodynamics of Blunt Bodies", Ph.D. Dissertation, Univ. of Texas, 1990.
- 16. Bertin, J. "Hypersonic Aerothermodynamics", AIAA Education Series, 1994.
- Vafadar Moradi, H. "Numerical Simulation of Hypersonic Flow with Effect of Real Gas", M.Sc. Thesis, IUST, 1385 (In Persian).
- Papadopoulos, P., Venkatapathy, E., Prabhu, D., Loomis, M.P., and Olynick, D. "Current Grid-Generation Strategies and Future Requirements in Hypersonic Vehicle Design, Analysis and Testing", Applied Mathematical Modeling, Vol. 23, No. 19, pp. 705-735, 1999.
- Roy, J., Fredrick, G. "Review and Assessment of Turbulence Models for Hypersonic Flows", Progress in Aerospace Sci., Vol. 42, No. 4, pp. 469-530, 2006.
- Ashby, G.C. and Cary, A.M. "A Parametric Study of the Aerodynamic Characteristics of Nose-cylinder-flare Bodies at a Mach Number of 6", NASA -TND-2854, 1965.

- Brandies, J. and Gill, J. "Experimental Investigation of Side-Jet Steering for Supersonic and Hypersonic Missiles", J. Spacecraft and Rockets, Vol. 33, No. 3, pp. 346-353, 1996.
- Nakamura, T., Kaneko, M. "Numerical Simulation on Aerodynamic Interaction between a Side Jet and Flow around a Blunt Body in Hypersonic Flow", AIAA 41<sup>st</sup> Meeting and Exhibit., Nevada, pp. 1135-1143, 2003.
- 11. Anderson, J.D. "Hypersonic and High Temperature Gas Dynamics", McGraw-Hill, Chicago, 1989.
- Shang, J. and Scherr, S. "Navier-Stokes Solution for a Complete Re-entry Configuration", J. Aircraft, Vol. 23, No. 12, pp. 881-886, 1986.
- 13. Esfahanian, V. "Computation and Stability Analysis of Laminar Flow over a Blunt Cone in Hypersonic Flow", Ph.D. Dissertation, Ohio State Univ., 1991.
- Moghadam, R., Hejranfar, K., "Dual-code Solution Procedure for Efficient Computing Equilibrium Hypersonic Axisymmetric Laminar Flows", Aerospace Sci. and Tech., Vol. 13, No. 12, pp. 1-15, 2007.