

مطالعه عددی تولید صدا در جریان حول سیلندر مربعی در زوایای حمله مختلف*محسن محمدرضایی^(۱) علی اکبر دهقان^(۲) علیرضا موحدی^(۳)

چکیده پارامترهای جریان و سطح فشار صوت در دوردست آکوستیکی و بر روی سطح یک سیلندر مربعی در شش زاویه حمله مختلف مورد بررسی قرار گرفته است. حل عددی با نرم افزار تجاری فلوئنت و با استفاده از مدل اغتشاشی رهیافت گردابه های بزرگ شبیه سازی شده است. از مقایسه نتایج حل عددی با نتایج تجربی موجود، مشخص گردید که نتایج حل جریان و سطح فشار صوت مطابقت قابل قبولی با نتایج تجربی دارند. کمترین مقدار ضرایب متوسط نیروهای برآ و پسا و مجذور میانگین مربعات نیروی برآ در محدوده زاویه حمله ۱۳ درجه روی داده و نیز کمترین مقدار سطح فشار صوت در دوردست آکوستیکی نیز در این محدوده واقع شده است که متأثر از حداقل شدن نوسانات نیروی برآ و پسا است. میدان آکوستیکی تولید شده ناشی از نوسانات نیروی برآی وارد بر سیلندر می باشد.

واژه های کلیدی سیلندر مربعی؛ سطح فشار صوت؛ آشفتگی؛ رهیافت گردابه های بزرگ.

Numerical Investigation of Flow Induced Sound Around a Square Cylinder at Various Incidence Angles

M. Mohamadrezaei A.A. Dehghan A. Movahedi

Abstract Flow characteristics and sound pressure level in the acoustical far field and on the surface of a square cylinder at incidence are investigated for six angles of attacks. Flow around square cylinder is modeled using large eddy simulation method. The flow simulation is conducted using fluent commercial software. The results of the present study showed good agreement with the available experimental results. The minimum of drag coefficient, mean and root mean squared (rms) value of lift coefficient, and sound pressure level in acoustical far field occurred at 13° angle of attack which is due to the lowest values of fluctuating lift and drag forces at this angle of attack. The induced acoustic field is due to the fluctuating lift force acting on the rod.

Key Words Square cylinder; sound pressure level; turbulence; large eddy simulation.

* تاریخ دریافت مقاله ۹۴/۷/۲۷ و تاریخ پذیرش آن ۹۵/۳/۱۸ می باشد. DOI: 10.22067/fum-mech.v29i1.50734

(۱) کارشناسی ارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد.

(۲) نویسنده مسئول: دانشیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد. adehghan@yazd.ac.ir

(۳) دانشجوی دکتری، مهندسی مکانیک، دانشگاه یزد.

مقدمه

جریان سیال اطراف سیلندر یکی از مسائل قدیمی و پرطرفدار است که هرچند که بسیار ساده می‌نماید، اما هنوز جنبه‌های حل نشده بسیاری در آن وجود دارد. تحقیقات بسیاری اعم از تجربی، تحلیلی و عددی در این زمینه انجام پذیرفته، اما همچنان جنبه‌های مبهمی در این مسئله باقی مانده است. یکی از جنبه‌های بررسی جریان حول سیلندرها که کمتر مورد بررسی قرار گرفته است، موضوع تولید صدا است. سیلندرها می‌توانند نقش مهمی در تولید صدا در زندگی روزمره داشته باشند و کاربردهایی از این دست در صنعت نیز دیده می‌شوند. از این جمله می‌توان به مواردی مثل حصارهای به‌کار رفته در مهندسی معماری، کابل‌های محافظ در پل‌ها در مهندسی عمران، پانتوگراف قطارها، مجموعه چرخ هواپیما و... اشاره نمود [1].

ناپایداری جریان باعث نوسانات در نیروهای آیرودینامیکی می‌شود. در بیشتر موارد این پدیده به دلیل ریزش متناوب گردابه است. ارتعاشی که در اثر این نیروهای نوسانی ایجاد می‌شود، ساختار مکانیکی جسم را تهدید می‌کند. از طرفی ریزش متناوب گردابه در مقطع عرضی سیلندر باعث تولید صدا نیز می‌شود، که این صدا می‌تواند تأثیرات نامطلوبی داشته باشد. به عبارت دیگر، این جریان ناپایا تولید امواج آکوستیک می‌کند که باعث آلودگی صوتی محیطی می‌شود. توانایی کنترل صدای تولید شده و طراحی وسایلی برای کاهش نویز ناشی از جریان حول اجسام جریان‌بند نیاز به شناخت مفاهیم مکانیزم تولید صدا دارد [2].

فهمیدن ارتباط متقابل بین جسم جریان‌بند، دنباله ایجادشده پشت آن و نیروهای وارد بر آن بسیار مهم است و سال‌ها تحقیقات گسترده‌ای روی آن انجام شده است. با توجه به اهمیت ضرایب نیروی برآ و پسا در مبحث آکوستیک، برخی از پژوهشگران رابطه ضرایب

برآ و پسا را به صورت تابعی از زاویه حمله به صورت تجربی ارائه کرده‌اند.

ویکری [3] نوسانات ضرایب نیروی برآ و پسا بر روی سیلندر مربعی طویل ($l/d=30$) در حالت آرام و آشفته را به صورت تجربی بررسی کرد. براساس نتایج آزمایش‌ها، میزان نوسانات نیروی برآ برای سیلندر مربعی، از سیلندر دایره‌ای بیشتر است. عدد استروهمال برای سیلندر مربعی به آرامی با زاویه حمله تغییر می‌کند و آشفته‌گی تأثیر کمی روی عدد استروهمال دارد. شدت آشفته‌گی جریان بالادست تأثیر به‌سزایی روی ضریب برآ دارد.

برمن و اباساجو [4] نوسانات فشار سطحی بر روی سیلندر مربعی در حالت ثابت و نوسانگر در راستای عرضی را به صورت تجربی مورد بررسی قرار دادند. این بررسی نشان داد ضریب برآی نوسانی سیلندر مربعی بیشتر از سیلندر دایره‌ای است و ضریب برآ در حالت نوسان سیلندر حدود ۵۴٪ بیشتر از حالت سکون است.

ایگراشی [5] پارامترهای جریان حول سیلندر مربعی در زوایای حمله بین صفر تا ۴۵ درجه را برای اعداد رینولدز زیر بحرانی به صورت تجربی بررسی کرد. نتایج نشان می‌دهد بیشترین مقدار عدد استروهمال و کمترین مقدار ضریب برآ و پسا در محدوده زوایای حمله بین ۱۳ و ۱۴ درجه به دست آمده است. ضریب نوسانات فشار نیز در این محدوده به حداقل خود می‌رسد.

کنیسلی [6] تغییر عدد استروهمال در مجموعه‌ای از سیلندرها مستطیلی با نسبت اضلاع $0.04 \leq B/D \leq 1$ (B بعد عرضی و D بعد در راستای جریان سطح مقطع سیلندر) در زوایای حمله مختلف را مورد بررسی قرار داده است. این بررسی نشان داد به‌غیر از نازک‌ترین حالت با تغییر زاویه حمله عدد استروهمال روند یکسانی را طی می‌کند. در محدوده زوایای حمله بین صفر تا

فاصله یک متری از سیلندر در زوایای حمله مختلف را به روش تجربی بررسی کردند. این بررسی نشان داد جریان اطراف سیلندر در زاویه حمله ۱۳ درجه با زوایای دیگر متفاوت است. در این زاویه جدایی جریان در لبه جلویی و اتصال به سطح در نزدیکی لبه عقبی رخ می‌دهد. در این زاویه کمترین سطح فشار صوت اندازه‌گیری شده است. در این مطالعه نحوه تغییرات عدد استرومال در زوایای حمله مختلف نیز بررسی شده است. از زاویه صفر تا حدود ۱۰ درجه تغییرات زیادی در عدد استرومال دیده نمی‌شود، ولی این کمیت ناگهان با شیب تندی در زاویه حمله ۱۳ درجه به حداکثر مقدار خود می‌رسد و سپس تا زاویه ۴۵ درجه کاهش می‌یابد. نحوه تغییرات سطح فشار صوت در زوایای حمله مختلف نیز بررسی شده است. مقدار سطح فشار صوت از زاویه حمله صفر درجه با شیب سریعی به حداقل مقدار خود در زاویه حمله سیزده درجه می‌رسد و با شیب سریعی تا محدوده زاویه حمله پانزده درجه افزایش می‌یابد و سپس تقریباً ثابت می‌ماند.

تامورا و میاگی [10] تأثیر آشفته‌گی جریان بالادست بر روی نیروهای آیرودینامیکی وارد بر سیلندره‌ای دوبعدی و سه‌بعدی مربعی با شکل گوشه‌های متفاوت را به صورت تجربی بررسی کردند. نتایج نشان می‌دهد برش اریب و برش شعاعی باعث کاهش پسا و عرض دنباله می‌شود و نیز در سیلندر با برش شعاعی ضریب برآ ناگهان به کمترین مقدار خود در زاویه حمله چهار یا پنج درجه می‌رسد. مقدار ضریب برآ در حالت سه‌بعدی حدود ۱۰ درصد از حالت دوبعدی کمتر است و هم‌چنین ایجاد برش اریب در گوشه‌ها باعث کاهش زاویه بحرانی به هفت درجه می‌شود. تغییرات عدد استرومال در زوایای حمله مختلف نیز مورد بررسی قرار گرفته است. برای سیلندر مربعی بیشترین مقدار عدد استرومال با کمترین ضریب برآ همراه است.

۱۳ درجه با افزایش زاویه حمله، عدد استرومال افزایش می‌یابد و سپس تا زاویه حمله ۴۵ درجه با افزایش زاویه حمله عدد استرومال کاهش می‌یابد. بیشترین مقدار عدد استرومال و حداقل ضریب برآ و پسا در محدوده زوایای حمله بین ۱۳ و ۱۴ درجه روی داده است.

نوربرگ [7] نیروهای فشاری و فرکانس ریزش گردابه حول سیلندر مستطیلی با نسبت اضلاع مختلف را در محدوده زاویه حمله بین صفر تا ۹۰ درجه و برای دو عدد رینولدز به صورت تجربی بررسی کرد. نتایج نشان می‌دهد که ضرایب برآ و پسا در اعداد رینولدز مختلف روند یکسانی دارند. ضرایب برآ و پسا در ابتدا با افزایش زاویه حمله کاهش می‌یابند تا به کمترین مقدار خود می‌رسند و سپس با افزایش زاویه حمله این ضرایب افزایش می‌یابند.

ردی [8] شبیه‌سازی جریان حول سیلندر مربعی طویل در عدد رینولدز ۲۲,۰۰۰ را به منظور بررسی رفتار دو بعدی جریان و جریان اطراف مکعب قرارگرفته بر روی صفحه در عدد رینولدز ۴۰,۰۰۰ با هدف بررسی رفتار سه‌بعدی جریان انجام داد. نتایج سیلندر مربعی طویل حاکی از آن است که مدل توربولانسی $k - \epsilon$ نتایج رضایت‌بخشی را پیش‌بینی نکرده است. شبیه‌سازی جریان در حالت سه‌بعدی با مدل توربولانسی $k - \epsilon$ جریان بر روی صفحه بالایی مکعب را ضعیف پیش‌بینی کرده است. شبیه‌سازی با رهیافت گردابه‌های بزرگ جزئیات جریان را بهتر نشان می‌دهد و تمام نتایج رضایت‌بخش و خوب است؛ ولی زمان محاسبات با این مدل چند برابر روش‌های دیگر است. بامقایسه نتایج رهیافت گردابه‌های بزرگ به وضوح مشخص است که این مدل پتانسیل بیشتری برای پیش‌بینی پیچیدگی‌های جریان دارد.

فوجیتا و همکاران [9] صدای آیرودینامیکی تولیدشده به وسیله جریان حول سیلندر مربعی در

پیش‌بینی نمی‌کند؛ ولی در شبکه با تعداد سلول‌های مناسب نتایج پیش‌بینی شده برای زاویه حمله صفر درجه مطابقت خوبی با نتایج مطالعات دیگر دارد. شبیه‌سازی جریان برای زاویه حمله سیزده درجه پیچیده‌تر است. زیرا در این زاویه اتصال جریان به سطح جانبی سیلندر در نزدیکی لبه پشتی اتفاق می‌افتد و این زاویه، زاویه بحرانی است. رهیافت گردابه‌های بزرگ، الگوی متوسط جریان و سطح فشار صوت را با دقت مناسبی پیش‌بینی کرده است.

با توجه به پیچیده بودن شبیه‌سازی عددی جریان آشفتنه و نیز ارتباط نزدیک میدان آکوستیکی حول اجسام مختلف با این نوع جریان، مطالعات عددی زیادی در این زمینه انجام نشده است. از جهتی با توجه به عدم توانایی نرم‌افزار فلونت در محاسبه صحیح سطح فشار صوت با استفاده از نوسانات فشار سطحی، مطالعات عددی موجود نیز بیشتر با تکیه بر بررسی آکوستیک جریان در دوردست آکوستیکی انجام شده است. لذا مطالعه حاضر به بررسی عددی آکوستیک جریان با استفاده از مشخصات جریان روی سطح سیلندر و نیز در دوردست آکوستیکی پرداخته است. هم‌چنین پارامترهای جریان حول سیلندر مربعی در زوایای حمله بین صفر تا ۴۵ درجه برای اعداد رینولدز مختلف، به صورت عددی بررسی و ارائه شده‌اند.

انتشار صوت

در مطالعه حاضر، برای محاسبه سطح فشار صوت در دوردست آکوستیکی از نرم‌افزار تجاری فلونت و از روش ویلیامز-هاکینز [14] استفاده شده است. معادله دیفرانسیلی که در این روش حل می‌شود با کمی تغییر نسبت به معادله اولیه لایتیل [15] با فرض این که منبع ایجاد صوت یک سطح بسته را تشکیل می‌دهد، به صورت رابطه (۱) است.

چن و لیو [11] به صورت تجربی ریزش گردابه و فشار سطحی بر روی سیلندر مربعی در اثر برخورد جریان یکنواخت هوا را بررسی کردند. این بررسی نشان داد برای اعداد رینولدز بیشتر از ۵۳۰۰، عدد استروهاال روند یکسانی با تغییر زاویه حمله دارد و برای تمامی اعداد رینولدز مورد بررسی به بیشترین مقدار خود در زاویه حمله سیزده درجه می‌رسد. تغییر عدد رینولدز تأثیری بر توزیع فشار روی سطح جلویی ندارد ولی فشار روی سطوح دیگر با تغییر عدد رینولدز تغییر می‌کند.

هاچسون و توماس [12] به صورت تجربی تأثیر زبری سطح و عدد رینولدز بر صدای تولید شده از یک سیلندر مربعی در زوایای حمله صفر، ۳۰ و ۴۵ درجه را مورد بررسی قرار دادند. نتایج نشان می‌دهد زبری سطح تغییر قابل توجهی در عدد استروهاال ایجاد نمی‌کند و از جهتی تغییرات عدد استروهاال در اعداد رینولدز مختلف چشمگیر نیست و تقریباً ثابت می‌ماند. هم‌چنین زبری سطح تغییرات قابل توجهی در حداکثر سطح شدت صوت ایجاد نمی‌کند.

دورنینو [2] سطح فشار صوت منتشر شده ناشی از جریان حول سیلندر مربعی را به صورت تجربی در دوردست آکوستیکی بررسی کرد. این بررسی نشان داد که بیشترین مقدار عدد استروهاال و حداقل ضریب برآ و پسا و حداقل مقدار سطح فشار صوت در محدوده زوایای حمله بین ۱۳ و ۱۴ درجه روی داده است. سطح فشار صوت با افزایش زاویه حمله تا زاویه حمله ۱۳ درجه کاهش می‌یابد و سپس با افزایش زاویه حمله سطح فشار صوت نیز افزایش می‌یابد.

مولر [13] کار تجربی دورنینو [2] را به صورت عددی با رهیافت گردابه‌های بزرگ شبیه‌سازی کرد. نتایج حل عددی جریان نشان می‌دهد شبیه‌سازی با شبکه‌ای با تعداد سلول‌های کم در مدل رهیافت گردابه‌های بزرگ بعضی از ویژگی‌های جریان را اصلاً

$$U_i = v_i + \frac{\rho}{\rho_0}(u_i - v_i) \quad (3)$$

$$L_i = P_{ij}n_j + \rho u_i(u_n - v_n) \quad (4)$$

در رابطه (۲)، M بردار عدد ماخ، اندیس r نشان‌دهنده مؤلفه در راستای انتشار صوت (شعاعی) و n نشان‌دهنده مؤلفه عمود بر صفحه تولید صدا است. L_r بیانگر ضرب دو متغیر است ($L_r = L_i r_i$). نقطه بر روی بعضی پارامترها، مفهوم مشتق زمانی را بیان می‌کند.

فرآیند حل آکوستیکی به این صورت است که ابتدا یک سطح بسته، حول جسم مورد مطالعه در نظر گرفته می‌شود. پس از حل معادلات ناویر استوکس در گام‌های زمانی کوچک و درون این سطح بسته، متغیرهای فشار، گرادیان فشار و سرعت در گام‌های زمانی مختلف بر روی سطح مشخص می‌گردند. با در اختیار داشتن این اطلاعات و با استفاده از تابع گرین انتگرال معادله موج آکوستیکی حل و فشار آکوستیکی در نقاط دوردست محاسبه می‌شود.

سطح فشار صوت ارتباط شدت صوت در نقطه مشاهده‌کننده با شدت صوت مبنا است که به صورت رابطه (۵) نشان داده می‌شود. واحد سطح فشار صوت دسی‌بل است.

$$\text{spl} = 20 \log \frac{\dot{p}_{\text{rms}}}{p_0} \quad (5)$$

p_0 فشار مبنا و برابر با ۲۰ میکرو پاسکال [17] است. لایتهیل [15] معادله صدای تولیدشده به وسیله جریان حول یک جسم را، در دوردست یعنی مکانی که سیال ساکن است (دوردست آکوستیکی) به دست آورده است، لذا نرم‌افزار فلونتت توانایی محاسبه صحیح سطح فشار صوت را بر روی سطح جامد (یعنی جایی که در معرض حرکت سیال است) ندارد. به این منظور تغییرات فشار با زمان در ۳۲ نقطه بر روی سطح سیلندر

$$\begin{aligned} \frac{1}{a_0^2} \frac{\partial^2 p'}{\partial t^2} - \nabla^2 p' &= \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} (T_{ij} H(f)) \\ &- \frac{\partial}{\partial x_i} ((P_{ij} n_j + \rho u_i (u_n - v_n)) \delta(f)) \\ &+ \frac{\partial}{\partial t} ((\rho_0 v_n + \rho (u_n - v_n)) \delta(f)) \end{aligned} \quad (1)$$

در این معادله اندیس i نشان‌دهنده مؤلفه هر متغیر در راستای x_i و اندیس n نشان‌دهنده مؤلفه عمود بر صفحه تولید صدا است. u سرعت جریان و v سرعت صفحه تولید صدا است. $\delta(f)$ تابع دلتای دیراک و $H(f)$ تابع پله است. متغیر f به گونه‌ای است که مقدار صفر آن سطح تولید صدا و مقادیر بزرگ‌تر از صفر آن ناحیه انتشار موج را تشکیل می‌دهد. در این رابطه T_{ij} تانسور تنش لایتهیل است.

حل کامل معادله ویلیامز-هاکینز نیازمند استفاده از انتگرال‌های سطحی و حجمی است. انتگرال‌های سطحی معرف منابع صوت درجه یک، درجه دو و در برخی موارد درجه چهار است. در حالی که انتگرال‌های حجمی معرف منبع صوت درجه چهار هستند که نوین حجم سیال اطراف بدنه را مدل می‌کند. منبع صوت درجه چهار از منبع صوت درجه دو بسیار ضعیف‌تر است [16] لذا در نرم‌افزار فلونتت از انتگرال‌های حجمی صرف نظر شده است. بنابراین فشار آکوستیکی برابر هر یک از فشارهای آکوستیکی تولیدشده توسط منابع صوت درجه یک و درجه دو است که به صورت رابطه (۲) به دست آمده است.

$$\begin{aligned} \dot{p}(\vec{x}, t) &= \dot{p}_T(\vec{x}, t) + \dot{p}_L(\vec{x}, t) \\ 4\pi \dot{p}_T(\vec{x}, t) &= \int_{f=0} [\frac{\rho_0 (\dot{U}_n + U_{\dot{n}})}{r(1-M_r)^2}] ds \\ &+ \int_{f=0} [\frac{\rho_0 U_n \{r \dot{M}_r + c_0 (M_r - M^2)\}}{r^2 (1-M_r)^3}] ds \\ 4\pi \dot{p}_L(\vec{x}, t) &= \frac{1}{c_0} \int_{f=0} [\frac{\dot{L}_r}{r(1-M_r)^2}] ds \\ &+ \int_{f=0} [\frac{L_r - L_M}{r^2 (1-M_r)^2}] ds \\ &+ \frac{1}{c_0} \int_{f=0} [\frac{L_r \{r \dot{M}_r + c_0 (M_r - M^2)\}}{r^2 (1-M_r)^3}] ds \end{aligned} \quad (2)$$

ثبت و با استفاده از رابطه (۶) سطح فشار صوت روی سطح سیلندر محاسبه شده است.

$$SPL = 20 \log\left(\frac{\hat{p}_{rms}}{p_0}\right) \quad (6)$$

$$\hat{p}_{rms} = \sqrt{\frac{(\hat{p}'_1)^2 + (\hat{p}'_2)^2 + \dots + (\hat{p}'_n)^2}{n}}$$

$$\hat{p}'_i = p_i - \bar{p}_i$$

در این رابطه $p_i, p_0 = 20 \mu Pa$ مؤلفه نوسانی فشار لحظه‌ای بر حسب پاسکال است.

رهیافت گردابه‌های بزرگ

برای شبیه‌سازی جریان از رهیافت گردابه‌های بزرگ استفاده شده است که در این بخش، به معادلات این مدل اشاره می‌شود [18]. رهیافت گردابه‌های بزرگ بر اساس تئوری کولموگروف پایه‌گذاری شده است. در این تئوری فرض شده است که گردابه‌های بزرگ وابسته به هندسه جریان هستند و مشخصات گردابه‌های کوچک برای تمام هندسه‌ها یکنواخت است. توجه این روش این است که گردابه‌های بزرگ‌تر بیشتر انرژی جریان را با خود حمل می‌کنند و در جریان‌های مختلف بسیار متفاوت هستند. مقیاس‌های کوچک در مقایسه با مقیاس‌های بزرگ، بیشتر ایزوتروپیک، همگن، اتفاقی و بی‌قاعده‌اند و دارای طول عمر کوتاه‌تری هستند. هم‌چنین این گردابه‌ها سریع‌تر میرا می‌شوند و نیز کمتر تحت تأثیر شرایط مرزی قرار می‌گیرند و در اکثر جریان‌ها تا حدی مشابه هستند. این ویژگی اجازه می‌دهد که گردابه‌های بزرگ به‌طور صریح و دقیق حل شوند و گردابه‌های کوچک به‌وسیله مدل‌سازی مقیاس زیرشبکه، مدل‌سازی شوند.

معادلات رهیافت گردابه‌های بزرگ با اعمال نمودن نوعی فیلتر عمومی مکانی بر معادلات اصلی جریان به‌دست می‌آیند. این کار برای محدود نمودن

اندازه مقیاس‌های موجود در جریان انجام می‌گیرد. در این فرآیند، یک متغیر عمومی به یک مؤلفه با مقیاس بزرگ و یک مؤلفه با مقیاس کوچک‌تر از اندازه شبکه تجزیه می‌شود. فیلتر نمودن سرعت به‌صورت معادله (۷) تعریف می‌شود [19].

$$\bar{u}_i = \int G(x, \hat{x}) u_i(\hat{x}) d\hat{x} \quad (7)$$

در این رابطه منظور از $G(x, \hat{x})$ تابع فیلتر است که نوسانات مکانی با طولی کوچک‌تر از Δx را میرا می‌کند. اگر معادلات ناویر استوکس فیلتر شوند معادلات به‌دست آمده شباهت زیادی با معادلات متوسط‌گیری شده زمانی ناویر استوکس (معادلات RANS) دارند. برای جریان تراکم‌ناپذیر بدون نیروی حجمی معادله ساده شده ناویر استوکس در شبیه‌سازی گردابه‌های بزرگ به‌صورت معادله (۸) است:

$$\frac{\partial \bar{u}_i}{\partial t} + \frac{\partial \bar{u}_i \bar{u}_j}{\partial x_j} + \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial \bar{p}}{\partial x_i} + \nu \frac{\partial^2 \bar{u}_i}{\partial x_j \partial x_j} \quad (8)$$

در مفاهیم رهیافت گردابه‌های بزرگ تنش‌های مقیاس زیرشبکه به‌صورت معادله (۹) است.

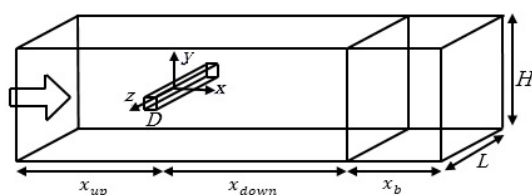
$$\tau_{ij} = (\bar{u}_i \bar{u}_j - \bar{u}_i \bar{u}_j) + (\bar{u}_i \bar{u}'_j + \bar{u}'_j \bar{u}_i) + \bar{u}'_i \bar{u}'_j \quad (9)$$

نقش تنش مورد اشاره در معادله فوق، در رهیافت گردابه‌های بزرگ مشابه تنش رینولدز در معادلات متوسط‌گیری شده ناویر استوکس است.

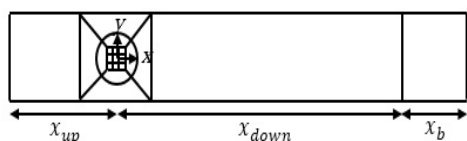
در همین ارتباط، در سال ۱۹۶۳ اسماگورینسکی تنش‌های مقیاس زیرشبکه را به‌صورت معادله (۱۰) ارائه داد.

$$\tau_{ij} - \frac{1}{3} \tau_{kk} \delta_{ij} = -\nu_T \left(\frac{\partial \bar{u}_i}{\partial x_j} + \frac{\partial \bar{u}_j}{\partial x_i} \right) = -2\nu_T \bar{S}_{ij} \quad (10)$$

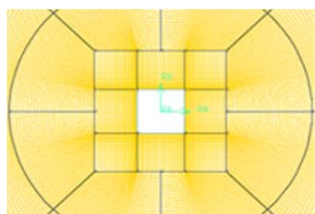
استقلال حل از شبکه یکی از مراحل مهم در هر مطالعه عددی است و باعث می شود از جهتی پارامترها دقیق تر محاسبه شوند و از جهتی دیگر هزینه محاسباتی مناسب تحمیل شود. به منظور یافتن جواب های مستقل از شبکه محاسباتی، شبکه هایی در محدوده ۰/۷۹۵ تا ۱/۷۴ میلیون سلول ایجاد شده و ضریب فشار متوسط (C_p) روی سطح سیلندر در عدد رینولدز ۵۰۰۰ برای تمام شبکه ها در زاویه حمله (α) صفر درجه محاسبه و نتایج در شکل (۴) نشان داده شده است. نتایج مشابهی برای اعداد رینولدز دیگر نیز به دست آمده است. به منظور اعتبارسنجی، نتایج با کار تجربی دورینو [2] مقایسه شده است. شبکه با ۱/۷ میلیون سلول اختلاف کمی با شبکه ۱/۷۴ میلیون سلول داشته است و از جهتی تطابق خوبی با نتایج تجربی دورینو [2] دارد لذا شبکه با ۱/۷ میلیون سلول به عنوان شبکه مورد بررسی انتخاب شده است.



شکل ۱ دامنه محاسباتی استفاده شده در این مطالعه



شکل ۲ نمایی از تقسیمات انجام شده در کل میدان



شکل ۳ شبکه تولید شده در نزدیکی سیلندر

که $\overline{S_{ij}}$ تانسور نرخ کرنش، δ_{ij} دلتا کرونگر و v_T ویسکوزیته توربولانسی هستند. در این مطالعه از این مدل زیرشبکه استفاده شده است. این مدل نسبت به مدل های دیگر نتایج بهتری را شبیه سازی می کند [20]. فرکانسی را که ریزش گردابه برای یک سیلندر در آن رخ می دهد می توان با استفاده از معادله (۱۱) به دست آورد:

$$St = \frac{fD}{U} \quad (11)$$

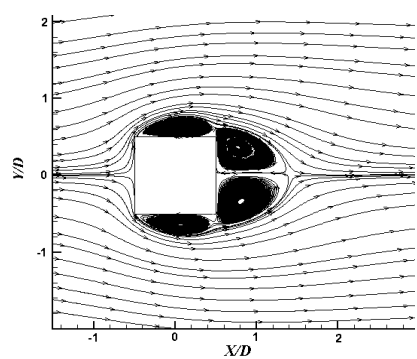
که St عدد استروهل، f فرکانس ریزش گردابه، D طول ضلع سیلندر و U سرعت جریان آزاد است.

هندسه و شبکه محاسباتی

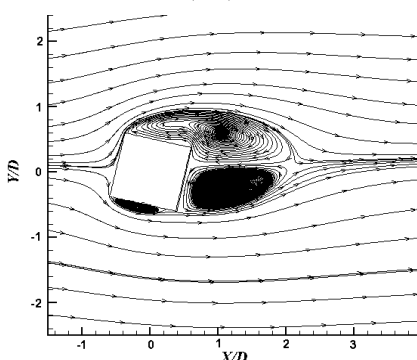
شماتیکی از هندسه سه بعدی، دامنه محاسباتی و محل قرارگیری سیلندر مربعی در شکل (۱) نشان داده شده است. D طول ضلع سیلندر، x_{up} طول بالادست جریان با اندازه پانزده برابر طول ضلع سیلندر، x_{down} طول پایین دست جریان با اندازه چهار برابر طول ضلع سیلندر و x_b طول بافر با اندازه ده برابر طول ضلع سیلندر هستند. در مطالعات عددی که قبل تر انجام شده چنین نتیجه گیری شده است که در مرز خروجی نباید نوسانات فشار وجود داشته باشد، به این منظور منطقه بافر اضافه شده است تا عمل میراکنندگی امواج را انجام دهد. H طول ارتفاع میدان حل با اندازه ده برابر طول ضلع سیلندر و L طول بعد سوم میدان حل با اندازه ۱۲/۵ برابر طول ضلع سیلندر است.

طراحی مدل هندسی و تولید شبکه محاسباتی با استفاده از نرم افزار گمبیت انجام گرفته است و شبکه به صورت بدون سازمان، غیریکنواخت و چهار وجهی است. به منظور افزایش دقت محاسباتی در نزدیکی سیلندر از شبکه با تراکم بیشتری استفاده شده است. در شکل (۲) نمایی از تقسیمات انجام شده در کل میدان حل و در شکل (۳) شبکه تولید شده در نزدیکی سیلندر نشان داده شده است.

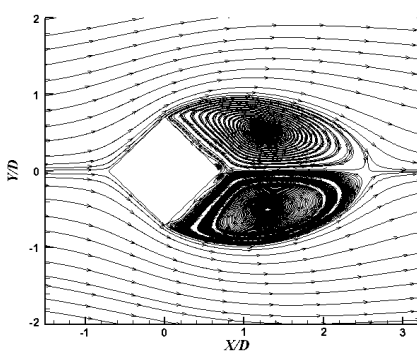
چرخشی کوچکی روی سطح پایینی ایجاد می‌شود. اتصال مجدد خطوط جریان به دیواره باعث افزایش فشار روی سطح پایینی سیلندر می‌شود. به دلیل شرایط خاص جدایی و اتصال جریان، زاویه حمله سیزده درجه به‌عنوان زاویه حمله بحرانی شناخته می‌شود. در زاویه حمله ۴۵ درجه جدایی جریان از سطح در لبه‌های بالایی و پایینی اتفاق افتاده و دو گردابه بزرگ نسبتاً متقارن در ناحیه ویک ایجاد شده است.



(الف)



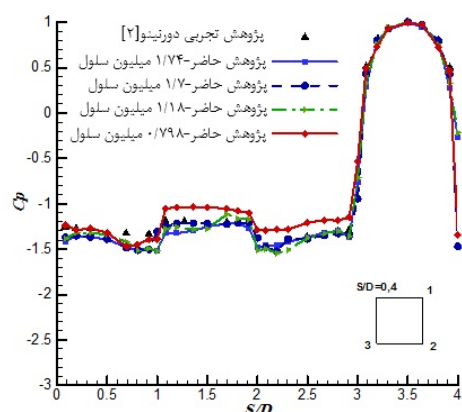
(ب)



(پ)

شکل ۵ خطوط متوسط جریان در عدد رینولدز ۴۶۰۰۰: (الف) زاویه حمله صفر درجه، (ب) زاویه حمله ۱۳ درجه، (پ) زاویه حمله ۴۵ درجه

برای مرز ورودی از شرط مرزی سرعت یکنواخت ثابت، برای مرز خروجی و صفحات بالایی و پایینی از شرط مرزی فشار خروجی و برای صفحات کناری، از شرط مرزی دیوار با شرط عدم لغزش استفاده شده است. هم‌چنین حل عددی جریان برای اعداد رینولدز ۵۰۰۰، ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰ متناسب با کار تجربی دورینو [2] به کمک مدل ریه‌یافت گردابه‌های بزرگ و با گام زمانی ۰/۰۰۰۱ ثانیه برای شش زاویه حمله صورت گرفته است.



شکل ۴ ضریب فشار متوسط روی سطح سیلندر در شبکه‌های مختلف

نتایج

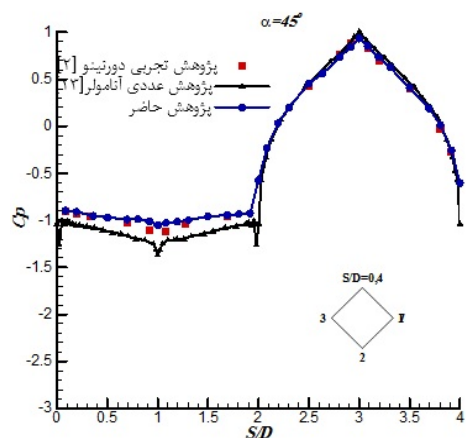
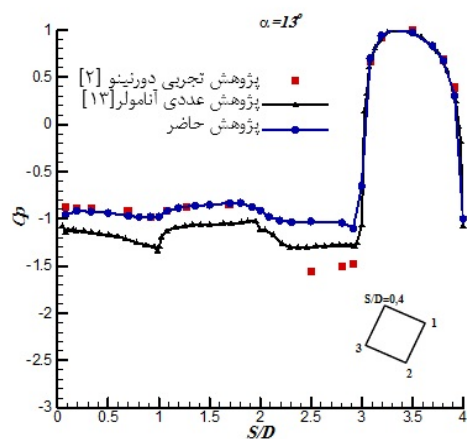
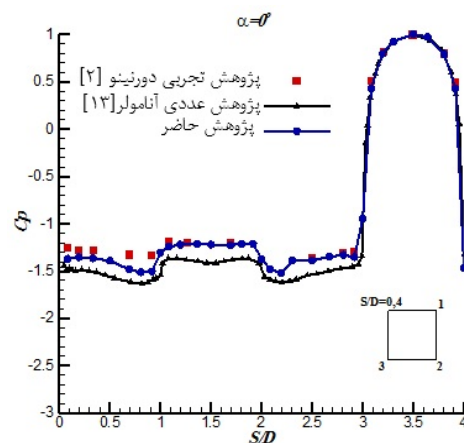
در شکل (۵) خطوط جریان متوسط‌گیری شده در عدد رینولدز ۴۶۰۰۰ در صفحه میانی ($z = 0$) برای سه زاویه حمله صفر درجه، ۱۳ درجه و ۴۵ درجه نشان داده شده است. در زاویه حمله صفر درجه همان‌طور که انتظار می‌رود ساختار نسبتاً متقارنی به‌دست آمده است. جدایی جریان در دو گوشه جلویی اتفاق می‌افتد و دو ناحیه چرخشی کوچک در بالا و پایین جسم و دو ناحیه چرخشی بزرگ‌تر در ناحیه ویک تشکیل می‌شود که بسیار شبیه به هم هستند. در زاویه حمله سیزده درجه در نیم‌صفحه بالایی گردابه کوچک و بزرگ با یکدیگر ترکیب می‌شوند. جریان در لبه جلویی صفحه پایینی از سطح جدا می‌شود و در نزدیکی لبه عقبی همان سطح اتصال به سطح روی می‌دهد و ناحیه

پارامترهای مختلف جریان است. به همین منظور در شکل (۶) توزیع متوسط زمانی ضریب فشار اطراف سیلندر برای سه زاویه حمله صفر، سیزده و ۴۵ درجه برای عدد رینولدز ۵۰۰۰ در صفحه $Z/D = 5$ نشان داده شده است. با مقایسه حل عددی حاضر با نتایج تجربی دورنینو [۲] مشهود است که ره یافت گردابه‌های بزرگ با دقت قابل قبولی جریان را شبیه‌سازی می‌کند. نتایج نشان می‌دهد در زاویه حمله صفر و ۴۵ درجه الگوی جریان متقارن است ولی در زاویه حمله سیزده درجه کاهش فشار در سطح پایینی دیده شده است که ناشی از اتصال مجدد خطوط جریان به سطح و وجود گردابه‌های کوچک در کنار این سطح است. با دقت در این شکل می‌توان دریافت که به‌جز در زاویه حمله سیزده درجه روی وجه پایینی، در بقیه حالات نتایج به‌دست آمده از حل عددی در مطالعه حاضر با نتایج تجربی سازگاری خوبی دارند. علت این خطا نیز شاید نیاز به ریزتر شدن شبکه برای رسیدن به یک جواب دقیق با ره یافت گردابه‌های بزرگ برای این حالت بحرانی است. جدول (۱) بیشترین خطای نسبی نتایج را به تفکیک وجوه برای هر حالت به‌دست می‌دهد.

جدول ۱ بیشینه خطای نسبی ضریب فشار متوسط برای عدد رینولدز ۵۰۰۰

زاویه حمله	$0 \leq S/D \leq 1$	$1 \leq S/D \leq 2$	$2 \leq S/D \leq 3$	$3 \leq S/D \leq 4$
۰ درجه	٪ ۹/۷۱	٪ ۴/۷۴	٪ ۳/۴۹۲	٪ ۴/۴۵۵
۱۳ درجه	٪ ۸/۵۰۴	٪ ۴/۷۹۷	٪ ۲۴/۲۷۱	٪ ۳/۶۳۴
۴۵ درجه	٪ ۸/۷۸۱	٪ ۷/۶۶۴	٪ ۵/۵۶۱	٪ ۵/۳۲

در شکل (۷) تغییرات ضریب پسای متوسط‌گیری شده در سه عدد رینولدز ۵۰۰۰، ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰ برای زوایای حمله مختلف نشان داده شده است. نتایج نشان می‌دهد که ضریب پسا در اعداد رینولدز مختلف



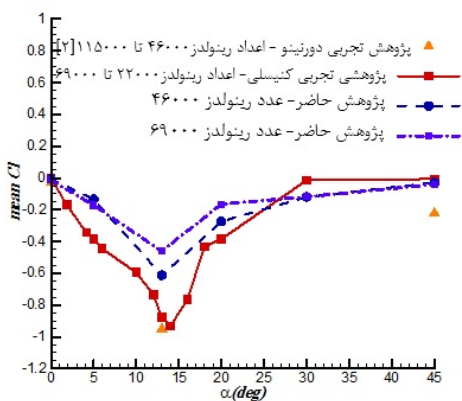
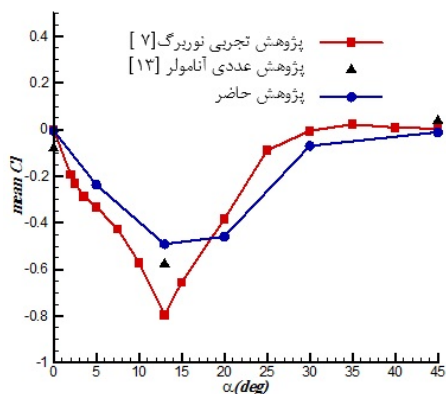
شکل ۶ توزیع فشار اطراف سیلندر در عدد رینولدز ۵۰۰۰:

(الف) زاویه حمله صفر درجه، (ب) زاویه حمله ۱۳ درجه،

(پ) زاویه حمله ۴۵ درجه

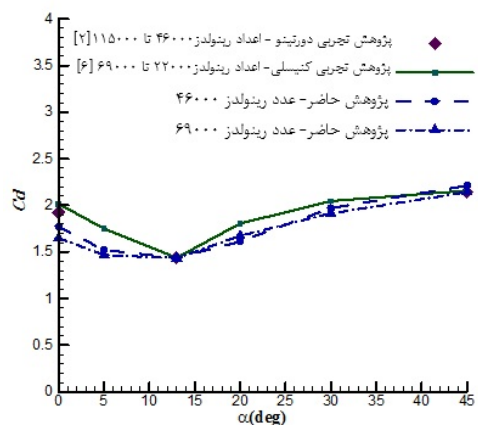
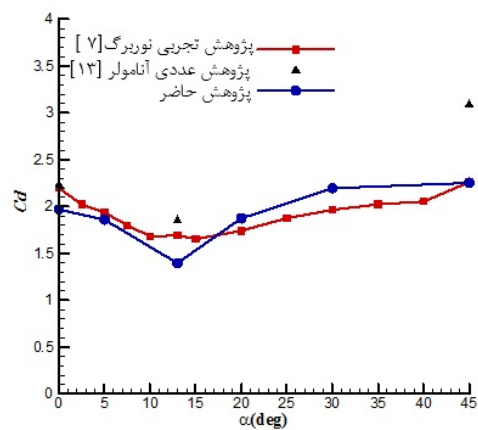
توزیع فشار اطراف سیلندر از پارامترهای مؤثر در توصیف الگوی جریان اطراف سیلندر و تعیین مقادیر

یکسانی دارد. در زوایای حمله صفر و ۴۵ درجه به علت تقارن موجود در رژیم جریان متوسط گیری شده گردابه های تشکیل شده در پشت سیلندر متقارن هستند؛ بنابراین توزیع فشار روی سطح بالایی و پایینی متقارن است و نیرویی در جهت عمودی به سیلندر وارد نمی شود و ضریب نیروی برآی متوسط در هر عدد رینولدز برابر صفر خواهد بود. اما در سایر زوایای حمله این تقارن وجود ندارد و لذا نیروی برآی متوسط در حالت کلی مخالف صفر خواهد شد. با افزایش زاویه حمله نیروی برآی متوسط در محدوده زاویه حمله سیزده درجه کمینه می شود و سپس افزایش می یابد. ذکر این نکته لازم است که با توجه به منفی شدن نیروی برآ، کمینه شدن این نیرو به معنای منفی تر شدن آن است. ولی باید توجه داشت اندازه نیروی برآ که رو به پایین به سیلندر وارد می شود بیشتر می شود.



شکل ۸ تغییرات ضریب برآی متوسط در زوایای حمله مختلف: الف) عدد رینولدز ۵۰۰۰، ب) اعداد رینولدز ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰

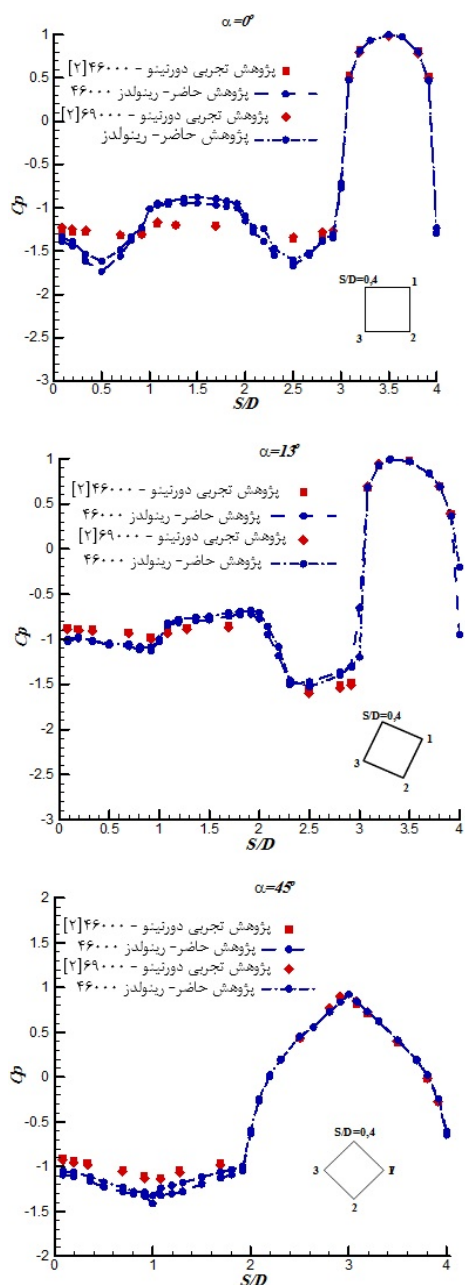
روند یکسانی دارد. با افزایش زاویه حمله، اندازه طولی دنباله جریان بزرگتر می شود و از جهتی لایه برشی جدا شده متراکم می شود و پهنای ناحیه دنباله کاهش می یابد در نتیجه ضریب پسا به حداقل مقدار خود در محدوده زاویه سیزده درجه می رسد. با افزایش زاویه حمله، پهنای ناحیه و یک افزایش می یابد و ضریب پسا افزایش می یابد. همان گونه که در شکل (۷) مشخص است، نتایج به دست آمده از مطالعه حاضر تطابق قابل قبولی با نتایج تجربی دارند.



شکل ۷ تغییرات ضریب پسای متوسط در زوایای حمله مختلف: الف) عدد رینولدز ۵۰۰۰، ب) اعداد رینولدز ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰

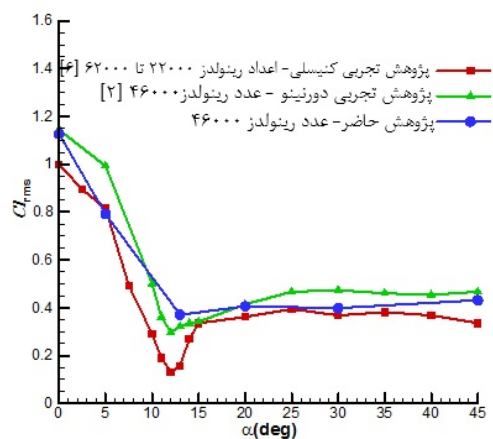
در شکل (۸) تغییرات ضریب برآی متوسط گیری شده در سه عدد رینولدز ۵۰۰۰، ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰ در زوایای حمله مختلف نشان داده شده است. نتایج نشان می دهد که ضریب برآ در اعداد رینولدز مختلف روند

عدد رینولدز ۵۰۰۰ باعث افزایش کمتر از ۱۰ درصدی در ضریب فشار متوسط شده است، که می‌توان نتیجه گرفت مطابق انتظار برای چنین هندسه‌هایی با لبه‌های تیز و نقاط جدایی ثابت، عدد رینولدز در این محدوده تأثیر چشم‌گیری بر روی توزیع ضریب فشار متوسط ندارد.



شکل ۱۰ توزیع فشار اطراف سیلندر در عدد رینولدز ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰: الف) زاویه حمله صفر درجه، ب) زاویه حمله سبزه درجه، پ) زاویه حمله ۴۵ درجه

کمیت دیگری که در بررسی جریان باید مورد مطالعه قرار گیرد میانگین مجذور مربعات (rms) نیروها است. کمیت میانگین مجذور مربعات نیروهای برآ و پسا را می‌توان به‌عنوان معیاری از قدرت ریزش گردابه در پشت سیلندر تلقی کرد. از جهتی زمانی که ریزش گردابه اتفاق می‌افتد نوسانات نیروهای برآ و پسا از عوامل تولید صوت هستند [2]. لذا در شکل (۹) تغییرات میانگین مجذور مربعات ضریب نیروی برآ در زوایای حمله مختلف و عدد رینولدز ۴۶۰۰۰ نشان داده شده است. نتایج نشان می‌دهد روند تغییرات میانگین مجذور مربعات همانند تغییرات ضرایب برآ و پسا متوسط‌گیری شده است. با افزایش زاویه مجذورات میانگین مربعات ضریب نیروی برآ کاهش می‌یابد تا در زاویه حمله سبزه درجه به کمترین مقدار خود می‌رسد سپس با افزایش زاویه حمله این کمیت نیز افزایش می‌یابد. با مقایسه حل عددی حاضر با نتایج تجربی موجود مشهود است که رهیافت گردابه‌های بزرگ با دقت قابل قبولی نتایج را شبیه‌سازی کرده است.

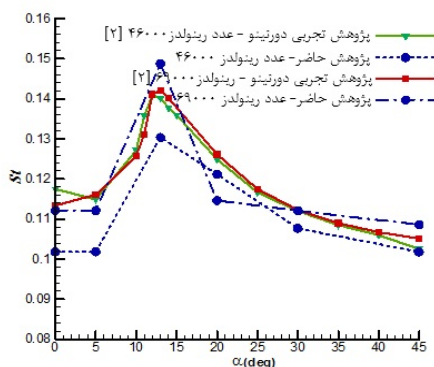
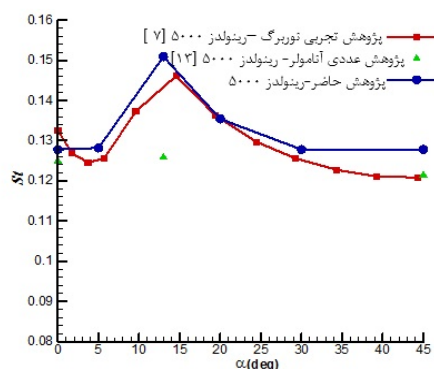


شکل ۹ تغییرات میانگین مجذور مربعات نیروی برآ در زوایای حمله مختلف

در شکل (۱۰) متوسط زمانی ضریب فشار سطحی برای دو عدد رینولدز ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰ با نتایج تجربی دورنینو [2] مقایسه شده است. همان‌طور که مشخص است افزایش ۹ و ۱۴ برابری عدد رینولدز در مقایسه با

صدای ناشی از جریان هوا حول سیلندر در سه عدد رینولدز توسط دو شنونده در مختصات (۰، ۰/۵۵)، (۰/۲۱، ۰) و (۰، ۰/۵۵) خارج از میدان حل سیال مطابق با کار تجربی دورنینو [2] بررسی شدند (فواصل به متر هستند). موقعیت قرارگیری شنونده‌ها نسبت به سیلندر در شکل (۱۲) نشان داده شده است. شکل (۱۳) سطح فشار صوت را برای زوایای حمله و اعداد رینولدز مختلف نشان می‌دهد. لازم به ذکر است که سطح فشار صوتی دریافت‌شده توسط هر دو شنونده در تمام زوایای حمله نزدیک به هم است. نتایج شکل (۱۳) نشان می‌دهد که سطح فشار صوت در اعداد رینولدز مختلف روند یکسانی را دارند. همان‌طور که بیان شد نیروهای آیرودینامیکی برآ و پسا و نیز نوسانات این نیروها در محدوده زاویه حمله سیزده درجه به کمترین مقدار خود می‌رسند، لذا در این زاویه کمترین مقدار نیروی نوسانی به سیلندر وارد می‌شود و براساس قانون عمل و عکس‌العمل سیلندر کمترین عکس‌العمل و کمترین مقدار صدا را تولید می‌کند. روند تغییرات سطح فشار صوت در زوایای حمله مختلف مشابه تغییرات ضرایب برآ و پسا است. با افزایش زاویه حمله تا زاویه حمله سیزده درجه سطح فشار صوت کاهش می‌یابد و سپس با افزایش زاویه حمله سطح فشار صوت نیز افزایش می‌یابد. نتایج حل عددی مطابقت خوبی با نتایج تجربی دارند و بیشترین اختلاف با نتایج تجربی ۱۰ درصد است. با افزایش عدد رینولدز سطح فشار صوت در تمام نقاط افزایش می‌یابد؛ دلیل این امر این است که افزایش عدد رینولدز باعث افزایش آشفتگی جریان می‌شود. این موضوع باتوجه به این‌که یکی از منابع تولید نویز و صدا، آشفتگی جریان است، باعث می‌شود صدای بلندتری توسط شنونده‌ها دریافت شود. درمورد اختلاف نتایج تجربی و عددی، باید به این نکته توجه داشت که در مطالعات تجربی، نویزهایی مانند نویز فن تونل باد، نویزهای الکترونیکی وجود دارند که طبیعتاً در حل

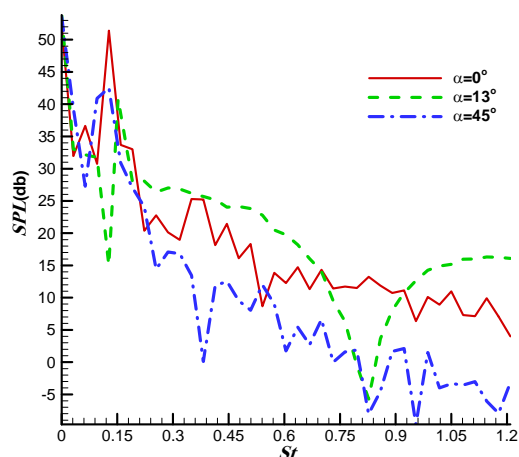
عدد استروهل به‌نحوی فرکانس غالب ریزش گردابه را بیان می‌کند. در بخش دیگری از این مطالعه، تغییر عدد استروهل در زوایای حمله مختلف مورد بررسی قرار داده شد که نتایج مربوط در شکل (۱۱) نشان داده شده است. این بررسی نشان داد در اعداد رینولدز مختلف با تغییر زاویه حمله عدد استروهل روند یکسانی را طی می‌کند. در محدوده زوایای حمله بین صفر تا سیزده درجه با افزایش زاویه حمله، عدد استروهل افزایش می‌یابد و سپس تا زاویه حمله ۴۵ درجه با افزایش زاویه حمله عدد استروهل کاهش می‌یابد. بیشترین مقدار عدد استروهل در زاویه حمله سیزده درجه روی داده است که به دلیل بازنشست جریان روی وجه جانبی سیلندر است. نتایج حل عددی مطابقت خوبی با نتایج تجربی دارند و بیشترین اختلاف با نتایج تجربی در زاویه بحرانی برابر با هفت درصد است.



شکل ۱۱ تغییرات عدد استروهل در زوایای حمله مختلف: الف) عدد رینولدز ۵۰۰۰، ب) اعداد رینولدز ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰

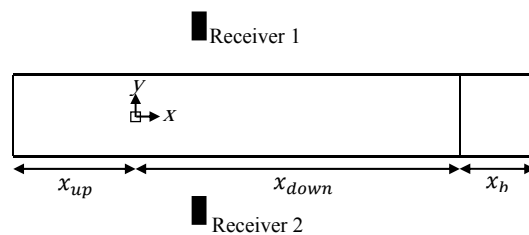
فرکانسی که ریزش گردابه در آن اتفاق می افتد برابر با فرکانس (عدد استروهاال) بزرگترین قله نمودار طیفی سطح فشار صوت برحسب عدد استروهاال است. در شکل (۱۴) طیف سطح فشار صوت برحسب فرکانس بدون بعد در سه زاویه حمله برای شنونده یک نشان داده شده است. نتایج نشان می دهد که بزرگترین قله زاویه حمله سیزده درجه دارای سطح فشار صوت کمتری است ولی دارای عدد استروهاال بیشتری است. کمتر بودن اندازه سطح فشار صوت در طیف مربوط به زاویه ۱۳ درجه نشان دهنده کمتر بودن نویز آیرودینامیکی برای این زاویه است. نتایج عدد استروهاال به دست آمده از طیف سطح فشار صوت تطابق خوبی با نتایج استروهاال به دست آمده از نوسانات نیروی برآ دارد (شکل ۱۲).

در شکل (۱۵) تغییرات سطح فشار صوت در اعداد رینولدز مختلف برای زاویه حمله صفر درجه نشان داده شده است. نتایج حاکی از آن است که افزایش عدد رینولدز باعث افزایش نوسانات و سطح فشار صوت شده ولی مشابه آنچه در مورد عدد استروهاال به دست آمده از نیروی برآی نوسانی دیده شد، تأثیر زیادی بر روی عدد استروهاال بیشترین قله ندارد.

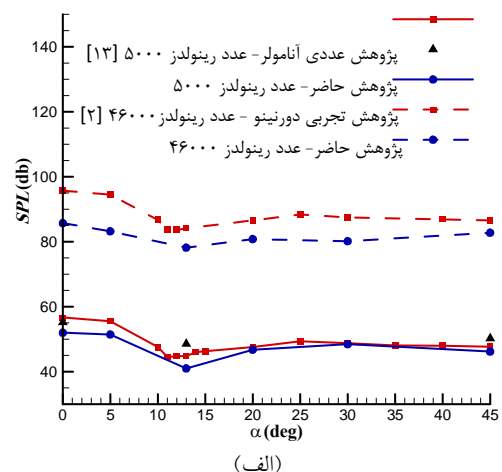


شکل ۱۴ طیف سطح فشار صوت برای سه زاویه حمله صفر، ۱۳ و ۴۵ درجه در عدد رینولدز ۵۰۰۰

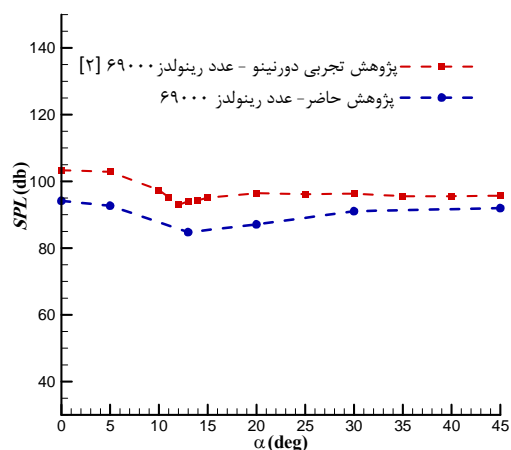
عددی چنین منابعی از نویز وجود ندارند؛ لذا می توان انتظار داشت که نویز اندازه گیری شده در دوردست در مطالعات تجربی بیشتر از نویز ثبت شده در مطالعات عددی برای شرایط مشابه باشد.



شکل ۱۲ شماتیک قرارگیری شنونده ها



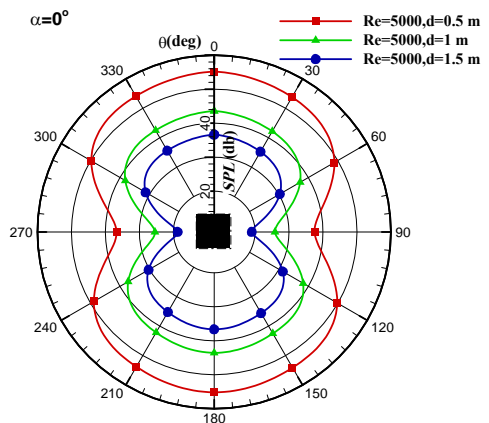
(الف)



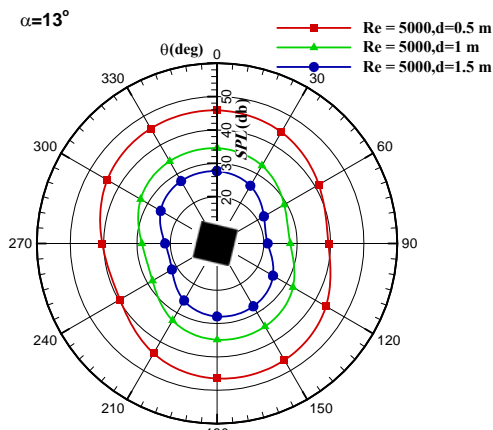
ب

شکل ۱۳ سطح فشار صوت در دوردست آکوستیکی در زوایای حمله مختلف: (الف) در اعداد رینولدز ۵۰۰۰ و ۴۶۰۰۰، (ب) در عدد رینولدز ۶۹۰۰۰

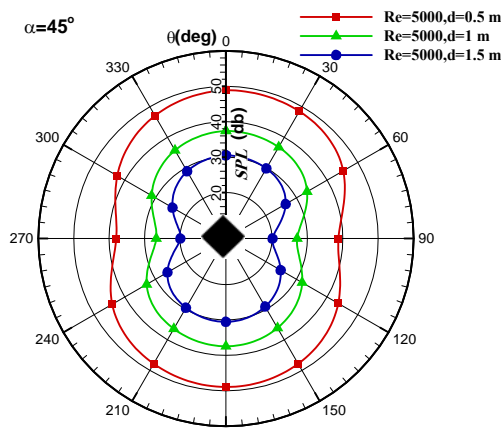
دلیل آن تضعیف شدت آشفتگی جریان و افزایش فاصله از منبع تولید صدا است.



(الف)

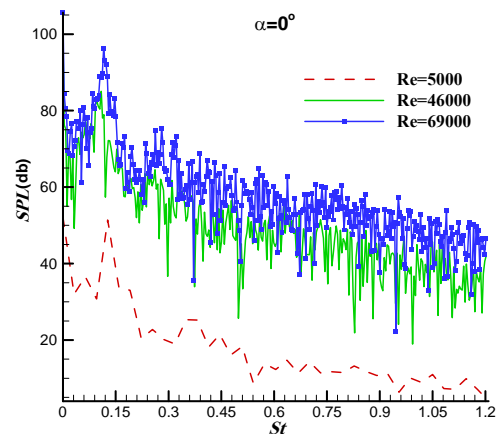


(ب)



(پ)

شکل ۱۶ سطح فشار صوت در فواصل مختلف در عدد رینولدز ۵۰۰۰: (الف) زاویه حمله صفر درجه، (ب) زاویه حمله سیزده درجه، (پ) زاویه حمله ۴۵ درجه



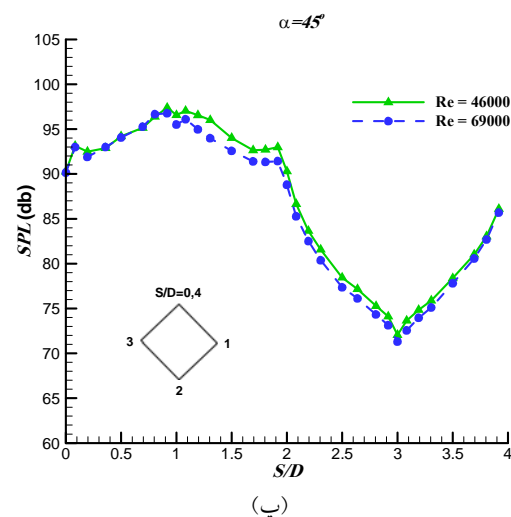
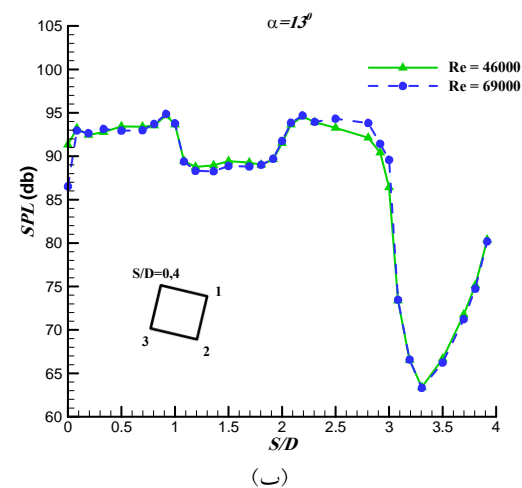
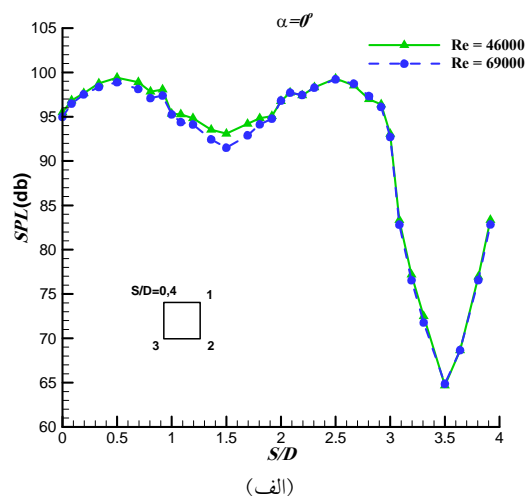
شکل ۱۵ طیف سطح فشار صوت در اعداد رینولدز مختلف

سطح فشار صوت در فواصل ۰/۵ متری، ۱ متری و ۱/۵ متری از سیلندر در عدد رینولدز ۵۰۰۰ در زوایای حمله متفاوت به منظور بررسی جهت انتشار صوت مورد بررسی قرار گرفت. به این منظور دوازده شنونده در زوایای مختلف قرار داده شده‌اند و سطح فشار صوتی دریافتی توسط هر یک از آنها محاسبه شده است. نتیجه این کار در شکل (۱۶) نشان داده شده است. باتوجه به این که منبع صوت، منبع صوت درجه دو است [13] لذا انتشار صوت یکسانی در تمام جهات ندارد براساس روابط تئوری [16] کمترین سطح فشار صوت در زوایای ۹۰ درجه و ۲۷۰ درجه، و بیشترین سطح فشار صوت در زوایای صفر درجه و ۱۸۰ درجه است که در زوایای حمله غیربحرانی به خوبی مشهود است. از جهتی باتوجه به این که نوسانات نیروی برآ حدود ده برابر نیروی پسا است [13]، لذا انتشار صوت بیشتر تحت تأثیر نوسانات برآ قرار دارد و بیشترین مقدار سطح فشار صوت در راستای عرضی است [21]. براساس نتایج مشهود است که تغییر زاویه حمله تغییری در رفتار نمودارهای جهتی ایجاد نمی‌کند ولی کمترین سطح فشار صوت مربوط به زاویه حمله سیزده درجه است. براساس نتایج در زاویه حمله بحرانی اختلاف بین بیشترین سطح فشار صوت و کمترین سطح فشار کمتر از زوایای دیگر است. با افزایش فاصله از سیلندر سطح فشار صوت کاهش می‌یابد و

در بخش دیگر این مطالعه سطح فشار صوت بر روی سطح سیلندر با استفاده از رابطه (۶) محاسبه شده است و نتایج حاصل در شکل (۱۷) نشان داده شده است. نتایج نشان می‌دهد افزایش عدد رینولدز تأثیر چندانی بر روی سطح فشار صوت محاسبه شده روی سطح سیلندر نداشته است. کمترین سطح فشار صوت بر روی صفحه جلویی قرار دارد و نسبت به زاویه حمله، مکان این نقطه بین گوشه‌های وجه جلویی جابه‌جا می‌شود. در زاویه حمله صفر درجه، این نقطه در وسط صفحه جلویی قرار دارد ولی با افزایش زاویه حمله به سمت گوشه پایینی نزدیک می‌شود. مقدار سطح فشار صوت روی سطح ارتباط نزدیکی با الگوی جریان و گردابه‌های نزدیک دارد. در نزدیکی مرکز گردابه و نزدیکی نقطه جدایش به دلیل شدت آشفتگی بیشتر سطح فشار صوت بیشتر است [22]. همان‌طور که در بررسی دوردست آکوستیکی، کمترین مقدار سطح فشار صوت در زاویه حمله سیزده درجه مشاهده شد، بر روی سطح جسم هم این مطلب صادق است. سطح فشار صوت برای زاویه صفر و ۴۵ درجه مقدار بیشتری در مقایسه با زاویه حمله سیزده درجه اختیار می‌نماید.

نتیجه‌گیری

در این مطالعه شبیه‌سازی میدان جریان و پدیده آیرو-صوتی ناشی از جریان هوا حول سیلندر مربعی با زوایای حمله مختلف به وسیله رهیافت اغتشاشی گردابه‌های بزرگ و با استفاده از مدل ویلیام-هاکینز انجام شده است. نتایج توزیع فشار و متوسط ضرایب برآ و پسا و مجذور میانگین مربعات ضریب نیروی برآ از شبیه‌سازی عددی با نتایج تجربی و عددی موجود مقایسه شده است. نتایج حل عددی حاضر در مقایسه با پژوهش عددی مرجع [13] با دقت بیشتری نتایج را شبیه‌سازی کرده است. روند تغییرات به‌خوبی شبیه‌سازی شده و حداقل این ضرایب در زاویه حمله



شکل ۱۷ سطح فشار صوت بر روی سطح سیلندر در اعداد رینولدز ۴۶۰۰۰ و ۶۹۰۰۰: (الف) زاویه حمله صفر درجه، (ب) زاویه حمله سیزده درجه، (پ) زاویه حمله ۴۵ درجه

C_0	سرعت صوت (ms^{-1})	بحرانی اتفاق افتاده است. سطح فشار صوت در
C_p	ضریب فشار متوسط	دوردست آکوستیکی و بر روی سطح سیلندر محاسبه
d	فاصله از منبع صوت (m)	شده است. در این تحقیق مشاهده گردید که نرم افزار
$H(f)$	تابع پله	فلوئنت سطح فشار صوت روی سطح جامد را
n	مؤلفه عمود بر سطح منبع صوت	به درستی ارزیابی نمی کند، لذا به عنوان نوآوری با
P	فشار (pa)	استخراج داده های زمانی فشار، سطح فشار صوت از
Re	عدد رینولدز	روابطی متفاوت با آنچه در نرم افزار فلوئنت وجود
$\overline{S_{ij}}$	تانسور نرخ کرنش	دارد محاسبه شده است. حل عددی، روند تغییرات
t	زمان در مکان x (s)	سطح فشار صوت در دوردست آکوستیکی را به خوبی
\hat{t}	زمان در مکان y (s)	شبیه سازی کرده است و اختلاف نتایج سطح فشار
u	سرعت سیال (ms^{-1})	صوت دریافتی از شنونده ها در حل عددی با نتایج
v	سرعت صفحه تولید صدا (ms^{-1})	تجربی کمتر از ۱۰ درصد است. حداقل سطح فشار
x	مکان محاسبه ویژگی آکوستیکی (m)	صوت در زاویه حمله بحرانی (۱۳ درجه) اتفاق افتاد
y	مکان تولیدکننده صوت (m)	که متأثر از حداقل شدن نوسانات نیروهای برآ و پسا
علائم یونانی		است. با افزایش عدد رینولدز آشفتگی جریان بیشتر
α	زاویه حمله (درجه)	می شود، لذا شنونده ها سطح صدای بیشتری را ثبت
δ_{ij}	دلتا کروئکر	می کنند. اگرچه زمان محاسبات با مدل اغتشاشی
$\delta(f)$	تابع دلتای دیراک	گردابه های بزرگ بیشتر از حل های عددی با مدل های
ρ	چگالی (kgm^{-3})	دو معادله ای است ولی این مدل توانایی شبیه سازی
μ	لزجت دینامیکی ($kgm^{-1}s^{-1}$)	جریان و پارامترهای جریان را با دقت قابل قبولی
σ_{ij}	تانسور تنش ویسکوز	داراست.
τ_{ij}	تانسور تنش لایتهیل	

فهرست علائم

زیرنویس ها
0 پارامترهای مربوط به جریان آزاد سیال

C_d ضریب متوسط نیروی پسا

C_l ضریب متوسط نیروی برآ

مراجع

1. Becker, S., Escobar, M., Hahn, C., Ali, I., Kaltenbachery, M., Baselz, B. and Grunewaldz, M., "Experimental and Numerical Investigation of the Flow Induced Noise from a Forward Facing Step", *11th AIAA/CEAS Aeroacoustics Conference*, Montorey, California, 23-25 May, (2005).
2. Dorneanu, J.F., "Tonal and silent wake modes of a square rod at incidence", *ACTA Acustica United with Acustica*, Vol. 102, No. 3, pp. 419-422, 2016.

3. Vickery, B.J. , "Fluctuating lift and drag on a long cylinder of square cross-section in a smooth and in a turbulent stream", *Fluid Mechanic*, Vol. 25, pp. 481-494,1996.
4. Bearman, P.W. and Obasaju, E.D., "An experimental study of pressure fluctuations on fixed and oscillating square section cylinders", *Journal of Fluid Mechanics*, Vol 119, pp. 297-321, (1981).
5. Igarashi, T., "Characteristics of the flow around a square prism", *Bulletin of JSME*, Vol. 27, (1984) .
6. Knisely, C.W., "strouhal numbers of rectangular cylinders at incidence-A review and new data", *Journal of Fluids and Structures*, Vol 4, No. 4, (1990)
7. Norberg, C., "Flow around rectangular cylinders Pressure forces and wake frequencies", *Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics*, Vol. 49, No. 1, pp. 187-196, (1993)
8. Rodi, W., "Comparison of LES and RANS calculations of the flow around bluff bodies", *Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics*, Wind Eng. 67, pp.65-78,(1997)
9. Fujita, H., Sha, W., Furutani, H. and Suzuki, H., "Experimental investigations and prediction of aerodynamic sound generated from square cylinders", in *4th AIAA/CEAS Aeroacoustics Conference, Toulouse, France, AIAA Paper*, Toulouse, France, 19-21 August, (1998).
10. Tamura, T. and Miyagi, T., "The effect of turbulence on aerodynamic forces on a square cylinder with various corner shapes", *Journal of Wind Engineering and Industrial Aerodynamics*, pp. 135-145, (1999) .
11. Chen, J.M. and Liu, C-H, "Vortex shedding and surface pressures on a square cylinder at incidence to a uniform air stream", *International Journal of Heat and Fluid Flow*, (1999).
12. Hutcheson, F.V. and Thomas, F.B., "Noise Radiation from Single and Multiple Rod Configurations", *International Journal of Aeroacoustics*, Vol. 11, No. 3, pp. 291-333, 2012.
13. Mueller, A., "Large Eddy Simulation of Cross-Flow Around a Square Rod at Incidence with Application to Tonal Noise Prediction", PhD Thesis, *University of Twente*, Holland, (2012).
14. Williams, J.E.F. and Hawkings, D.L., "Sound Generation By Turbulence And Surfaces In Arbitrary Motion", *Philosophical Transactions of the Royal Society of London A: Mathematical, Physical and Engineering Sciences*, 264(1151): p. 321-342, (1968).
15. Lighthill, M.J., "On Sound Generated Aerodynamically. I. General Theory", *Proceedings of the Royal Society A: Mathematical, Physical and Engineering Sciences*, Vol. 211 ,No. 1107, pp. 564-587, (1952).
16. Daniel, A.R., Titlow, J.P. and Bemmen, Y.J, "Acoustic monopoles, dipoles, and quadrupoles: An experiment revisited", *American journal of physics*, (1999).
17. Rienstra, S. W. and Hirschberg, A., "An Introduction to Acoustics", PhD Thesis, *Eindhoven University of Technology*, Netherlands, (2013).
18. Lai, C.H. and Jiang, Xi, "Numerical Techniques for Direct and Large Eddy Simulations", *CRC Press*, (2009).
19. Lesieur, M., "*Turbulence in Fluids*", 4th Edition, Springer Science & Business Media, (2008).
20. Wang, Y.P., Chen, J., Lee, H.C. and Li, K.M., "Accurate simulations of surface pressure fluctuations and flow-induced noise near bluff body at low Mach numbers", *The Seventh International Colloquium on Bluff Body Aerodynamics and Applications*, Shanghai, China, (2012).

21. Sukri Mat, M., Shaikh Salim,S., Ismail,M., Muhamad,S. and Iyas,M. "Aeolian Tones Radiated from Flow Over Bluff Bodies", *The Open Mechanical Engineering Journal*, Vol. 7, No. 1, pp. 48-57, (2013).
22. Mohammadrezaei, M., Dehghan, A. and Movahedi, A., "Numerical investigation of sound pressure level over a forward facing step using large eddy simulation", *23rd Annual International Mechanical Engineering Conference*, Tehran, Iran,12-14 May, (2015).