بررسی پایداری جریان در کانالهای انحنادار

علی توسلی دانشجوی کارشناسی ارشدمکانیک دانشگاه صنعتی اصفهان

چکیدہ:

در این مقاله پایداری جریان در یک کانال زانویی با زاویه ۱۸۰درجه به صورت عددی بررسی شده است. برای شبیه سازی از کد فلوئنت استفاده شده است. دو مقطع مربع و مستطیل با نسبت منظری ۸(b/a=۸) وبا نسبت انحنای (Rc/Dh) از ۲٫۵ تـ ۲۰ مـورد برسـی قـرار گرفتـه انـد. جریان در ورودی به صورت توسعه یافته و آرام در نظر گرفتـــه شـــده اســت. در هـــر حالـــت عـــدد بحرانیی ($Dn = \operatorname{Re}_{\sqrt{\frac{D_h}{R}}}$) کیه پیس از آن Dean جریان ناپایدار می شود به کمک رسم نمودار تغییرات سرعت محوری بدست آمده است، و تاثیر انحنا و سطح مقطع در Dnبحرانی مورد بررسی قرار گرفته است. همچنین پروفیل سرعت مقطع خروجی و جریانهای ثانویه در خروجی بررسی شده اند. در مقطع مربع نسبت انحنا تاثیری در شروع ناپایداری دین ندارد ولی در مقطع مستطیل با افزایش نسبت انحنا، عدد Dn بحرانی کمتر می شود و جریان زودتر به ناپایداری می رسد.

کلمات کلیدی: ناپایداری گریز از مرکز، ناپایداری هیدرودینامیکی، کانال انحنادار، مسئله Dean

مقدمه:

از انجا که کانالهای انحنادار باعث کاهش حجم مبدلها و افزایش انتقال حرارت و جرم میشوند به طور گستردهای در توربوماشینها و مبدلهای حرارتی استفاده میشوند. انحنا در کانال انحنادار یک نیروی گریز از مرکز به سمت خارج تولید میکند. عدم تعادل بین این نیرو و گرادیان فشار در جریان یک جریان ثانویه تولید میکند که به صورت یک جفت از ورتکسهای متقارنی که در خلاف جهت هم میچرخند در مقطع کانال ظاهر میشوند. به این ورتکسهای گوشه یا ورتکسهای کوشه در این ورتکسهای گوشه یا ورتکسهای حالت طبیعی وجود دارند وباعث ناپایداری جریان نمی-موند. باافزایش عدد Dn وبا عبور از Dn بحرانی جفت دیگری از ورتکسهای غیر همسانگرد در دیوار بیرونی

احمد صداقت استادیار-دانشکده مهندسی مکانیک دانشگاه صنعتی اصفهان

مقطع (دیوار مقعر) ظاهر میشوندکه به آنها ورتکسهای دین گفته میشود.این ورتکسها باعث ناپایداری جریان میشوند، به این نوع ناپایداری ناپایداری دین گفته می-شود که یکی از انواع ناپایداری گریز از مرکز است.(شکل ۱)

در ناحیه مرکز کانال انحنادار، گرادیان فسار شعاعی به سمت داخل است اما نیروی گریز از مرکز به سمت خارج بوده و از مقدار ماکزیمم تا صفر در نزدیک دیوار مقعر کاهش می یابد زیرا در نزدیک دیوار مقعر سرعت محوری به دلیل اثرات ویسکوز به سمت صفر میل می کند بنابراین در نزدیک دیوار مقعر یک ناحیه ناپایدار گریز از مرکزی بوجود می آید. اگر سرعت محوری به اندازه کافی بزرگ باشد اثرات ویسکوز نمی توانند ساختار دو ورتکسی را نگه دارند و ورتکسهای اضافی (ورتکسهای دین) ظاهر شده و رشد می کنند و جریان در آن منطقه ناپایدار می شود. جریان در نزدیک دیوار داخلی (محدب) پایدار است.



ب)افزایش عدد دین

اولین حل جریان در لولههای انحنادار توسط Dean در سال ۱۹۲۷ ارائه شد و وجود جریانهای ثانویه را نشان داد. تحلیل پایداری نیز توسط دین در ۱۹۲۸ ارائه شد. این تحلیل برای دو سیلندر هممرکز با گرادیان فشار ارائه شد.و از تقریب فاصله نازک استفاده کرد[۲]. Reid (۱۹۵۸) وHamerlin (۱۹۵۸) از روش دیگری مسئله

دین را حل کردند. حل دقیق تر تحلیل دین توسط Gibson و Cook(۱۹۷۴) ارائه شد و مقدارعدد دین بحرانی $De_{cr} = 35.92$ را بدست آوردند. فرض تقریب فاصله نازک بعدها برداشته شد[۲]. Berger در سال ۱۹۸۳ [۳] پژوهشهای انجام شده روی کانالهای انحنادار را تا آن زمان مرور کرده است.

جریانهای ثانویه قبل از تحلیل دین بطور تجربی قبلا توسط Eustice (۱۹۱۱)مشاهده شده بود. او با تزریق جوهر به داخل آب داخل لوله مارپیچ این کار را انجام داده بود. جریانهای ثانویه بعدا توسط ۱۹۲۹)white) تایید شد.

بعد ها نشان داده شد که روش اغتشاش برای اعداد دیـن کوچـک مفیـد است. ایـن روش توسـط Ito (۱۹۵۱) و Cuming (۱۹۵۱) بـه عنـوان اولـین گـام در مطالعـات عددی کانالهای انحنـادار بکارگرفتـه شـد. اولـین تحقیـق کانال انحنادار بـا مقطـع مـستطیل بوسـیله Ito (۱۹۵۱) انجام شد. بـرای اعـداد دیـن بـالا محققـین زیـادی روش کردند. از جمله می توان به کارهای Ito(۱۹۷۰)برای لولـه های دایـره ای و Iom(۱۹۷۱) بـرای لولـه هـای مربعـی اشاره کرد. آنها فرض کردند که جریان ثانویـه و گرادیـان سرعت میانگین ناشی از اثرات ویسکوز در لایـه نـازکی در طول لایه مرزی ثابت متمرکز شده اند و جریان در خـارج این لایه مرزی غیر لزج است.

بعدها با توسعه روشهای عددی برای اعداد دین متوسط و بالا با غلبه بر فرضیات محدودکننده فوق حلهای عددی ارائه شد. برای اعداد دین متوسط و بالا در جریان توسعه یافته آرام در کانالهای مربعی و مستطیلی Cheng و Sohkey و Chia (۱۹۷۱)، داما و و همکاران Sohkey، معین و محسود (۱۹۷۱) معرفی که برای یک عدد دین (۱۹۷۵)، حل عددی دست آوردند که برای یک عدد دین معین ورتکس را در نزدیک دیوار مقعر پیشگویی می کرد. معین ورتکس را در نزدیک دیوار مقعر پیشگویی می کرد. Mumphery و همکاران (۱۹۷۷) مطالعه تجربی جریان را در کانالهای مربعی انحنادار انجام دادند و ساختار جریان ثانویه را شرح دادند. این مطالعات از عدد دین به عنوان تنها پارامتری که جریان ثانویه و ظهور جفت ورتکس دین را مشخص کند استفاده کردند.

Cheng و همکاران (۱۹۷۷) مطالعه تجربی جریان آرام توسعه یافته را در کانال مستطیلی انحنادار برای نسبت منظری ۱و آو و او و ۵و ۸و ۱۰ و ۱۲ با نسبت انحنای a/Rc=۰,۰۲۵ و برای نسبت منظر ۱۲ با ۵/Rc=۰,۰۲۵

انجام دادند. آنها نشان دادند که ورتکسهای بیشتری علاوه بر ورتکسهای جریان ثانویه اصلی بوجود می ایند و عدد دین بحرانی به نسبت انحنا و نسبت منظری بستگی دارد. تعداد جفت ورتکسهای دین به نسبت منظری و عدد دین بستگی دارد.

Sugiyama و همکاران (۱۹۸۳)[۴] بررسی های تجربی جریان آرام توسعه یافته در کانالهای مستطیلی انحنادار را انجام دادند. کانالها دارای محدوده نسبت منظری ۵٫۰ تا ۲٫۵ و محدوده نسبت انحنای از ۵ تا۸ و عرض ۲۰mm بودند. آنها توسعه جریانهای ثانویه را با عدد دین نشان دادند.

Ligrani و Niver (۱۹۸۸) بررسی تجربی جریان را برای کانالهای مستطیلی با عدد دین از ۱۰۹تا ۶۰۲ و نسبت منظری ۴۰ و نسبت شعاع داخلی به خارجی ۱۹۷۹ ارائه کردند. آنها چندین جفت از ورتکسهای دین غیر همسانگرد برای عدد دین بالای ۱۷۵ و موقعیت زاویه ای بزرگتر از ۲۵ درجه مشاهده کردند. در هندسه مشابه Ligrani و همکاران (۱۹۹۶) نشان دادند که برای Dn=۳۳۴ شروع می شود.

Chandratilleke و Nursubykto (۲۰۰۳) ش....به سازی عددی از مشخصه های جریان ثانویه برای نسبت منظری از ۱ تا ۸ و عدد دین از ۱ تا ۵۰۰ ارائه کردند. در کل این پژوهشها رویت شهودی ورتکسهای دین مبنای شروع ناپایداری جریان بود. اخیرا Fellouah و همکاران مروع ناپایداری دین را برای کانالهای مستطیلی و مربعی با زاویه ۱۸۰ به صورت عددی و تجربی بررسی کردند.و Dn بحرانی را برای حالات مختلف بدست آوردند. آنها همچنین معیار دقیقی بر پایه گرادیان شعاعی سرعت

محوری به جای رویت شهودی ورتکسها برای آستانه ناپایداری ارائه کردند.

Winter (۱۹۹۸)[۵] حل پایای جریان را برای کانال الم انحنادار با مقطع مستطیل و انحنای کوچک انجام داد و دیاگرام اند المعاب (Bifurcation diagram) را بدست آورد و نواحی پایدار را شناسایی کرد. دیاگرام اند معاب شامل سه شاخه حل بود که هر کدام از این شاخه ها بیانگر یک ساختار جریان بود (ساختارهای دو سلولی یا با دو ورتکس، چهارسلولی و بیشتر، متقارن و غیر متقارن). سپس Wang و Yang (۲۰۰۵)[۶] به صورت تجربی و عددی و با حل پایا و غیر پایا نشان دادند که در نواحی غیرپایدار حل وینتر ساختار جریان نوسانی پریودیک است. Mondal و همکاران (۲۰۰۷) [۲] مطالعه عددی جامعی

را روی کانال با مقطع مربع در محدوده وسیعی از نسبت انحنا و عدد Dn به صورت پایا و غیرپایا انجام دادند و نواحی پایدار، پریودیک، مولتی پریودیک، و آشفته را بدست آوردند. او به ازای محدوده ای از نسبت انحنا دو ناحیه پایدار جداگانه بدست آورد.

در عمل Dnبحرانی که درآن، ناحیه پایداری اولیه از بین می رود حائز اهمیت است ، بنابراین در این مقاله حل پایای جریان در مقطع مربع و مستطیل با نسبت منظری ۸(نسبت طول و عرض) و به ازای نسبت انحناهای از ۲٫۵تا ۲۰ توسط کد فلوئنت انجام میشود و عدد Dnبحرانی بوسیله معیار گرادیان شعاعی سرعت محوری محاسبه می شود.

مسئله مورد بررسی:

شکل (۲) شماتیک مسئله مورد بررسی و سیستم مختصات در نظر گرفته شده را نشان می دهد. مقطع کانال مستطیل با عرض b و ارتفاع a می باشد و b/a نسبت منظری است. شعاع میانگین انحنا c g d قطر هیدرولیکی و Rc/Dh نسبت انحنا است. سیستم مختصات نشان داده شده به صورت محلی در هر مقطع مطابق شکل در نظر گرفته شده است و جهت z ، جهت محوری است و جهات x و y بر روی مقطع کانال می-باشند. موارد مورد بررسی عددی و ابعاد آنها در جدول (۱) آمده است.



شکل(۲)-شماتیک مسئله مورد بررسی و سیستم مختصات

b/a		Rc/Dh	Rc(cm)	a(cm)	b(cm)
	١	۲.	۴.	٢	۲
		۱۲,۵	۳۵	٢	٢
		۱۵	٣٠	٢	٢
		17,0	۲۵	٢	٢
		۱.	۲.	٢	٢
		۷,۵	14	٢	٢

	۵,۵	11	٢	٢
	۲,۵	۵	٢	٢
٨	۲.	۲١	٢	٨
	۱۲,۵	۶۳	٢	٨
	۱۵	۵۳	٢	٨
	17,0	40	٢	٨
	١٠	35	٢	٨
	۷,۵	۲۷	٢	٨
	۵,۵	۲.	٢	٨
	۲,۵	٩	٢	٨

معادلات حاكم:

معادلات حاکم ، همان معادلات ناویراستوکس سه بعدی ، حالت دائم، با سـیال غیـر قابـل تـراکم مـی باشـند. ایـن معادلات عبارتند از:

۱- معادله پيوستگي

$$\frac{\partial}{\partial x_i}(u_i) = 0$$

i تبه مومنتوم در جهت i
 $\rho \frac{\partial}{\partial x_j}(u_i u_j) = -\frac{\partial p}{\partial x_i} + \frac{\partial \tau_{ij}}{\partial x_j}$
که ۳،۲،۳ مریان سه بعدی.
که بولفه i ام سرعت، ρ دانسیته، p فشار استاتیکی
 u_i مولفه i ام سرعت، ρ دانسیته، p فشار استاتیکی
 $v_{ij} = u_i$
 $\tau_{ij} = \mu(\frac{\partial u_i}{\partial x_i} + \frac{\partial u_j}{\partial x_i})$

 $u=\cdot, v=\cdot, w=.$

براى

 $x = \pm b/2, y = Rc \pm a/2$

روش عددی حل و شبکه بندی:

برای حل معادلات ناویر استوکس از حلال فلوئنت استفاده شده است. شیوه حل مجزا (segregated) انتخاب شده است (در این شیوه معادلات حاکم به صورت جداگانه حل می شوند.)، زیرا این شیوه حل با شبکه های بزرگ مانند کار فعلی سازگارتر است. برای محاسبه فشار در یک گره از روش body foced weight استفاده شده است که هنگامی که نیروهای اینرسی قابل چشم پوشی نباشند به

خوبی عمل می کند. فلوئنت از معادله پیوستگی استفاده می کند تا فشار لازم برای حل مجدد معادله حرکت را بدست آورد، الگوریتم سیمپل(Simple) برای کوپلینگ سرعت و فشار به منظور بدست آوردن فشار در معادله پیوستگی استفاده شده است. برای حل معادله مومنتوم از روش quick که یک روش مرتبه دوم است استفاده شده است زیرا این روش در حضور جریان چرخشی توصیه شده است. برای سرعت در ورودی کانال انحنادار از یک پروفیل توسعه یافته سهموی استفاده شده است که این پروفیل با معادله زیر بیان می شود:

$$w(x, y) = (9/4*U_m)(1-(x/b)^2)(1-(y/a)^2)$$

که U_m سرعت متوسط است. همگرایی بوسیله محاسبه مانده ها برای مولفه های سرعت و معادله پیوستگی کنترل می شود. برای مولفه های سرعت، مانده به صورت حاصلجمع روی همه سلولهای شبکه از تفاضل بین مقدار متغیر محاسبه شده توسط معادله بقا در یک سلول و مقدار محاسبه شده بوسیله سلولهای همسایه، محاسبه می شود و این مانده توسط یک فاکتور بیبعد کنندہ بیبعد می شود. برای معادله پیوستگی باقیمانده بیان کننده نسبت نرخ جریان جرمی در یک تکرار معین به ماکزیمم نرخ جریان جرمی در ۵ تکرار اول است. در همگرایی مقدار مانده باید به مقادیر کوچـک و پایـدار همگـرا شـودکه در همـه مـوارد ۶-۱ انتخاب شده است. برای شبکه بندی از پیش پردازنده گمبیت(Gambit) استفاده شده است. برای مقطع مربع اندازه شبکه به صورت ۸۳mm*۱۰mm, ۰در نظر گرفته شده که ۱۰mmدر راستای انحنا می باشد. بررسی شبکه با تغییر اندازه شبکه انجام شده است و شبكه فوق به عنوان شبكه بهينه انتخاب شده است. بهينه سازی شبکه برای مقطع مربع با انحنای ۱۰ درنمودار (۲-الف) قسمت نتایج نشان داده شده است. در بخس نتایج توضیحات تکمیلی در این مورد بیان شده است. برای مقط____ع م____ستطيل ش____بكه ب___ه ص__ورت ۱mm*۱۰mm در نظر گرفته شده است. مطالعه شبکه برای مقطع مستطیل با نسبت انحنای ۱۰ در نمودار (۲-ب) بخش نتایج نشان داده شده است.

نتايج:

۱- جریان ثانویه به ازای اعداد Dn مختلف:

برای نشان دادن جریان ثانویه و ورتکسها، با توجه به اینکه مسئله سه بعدی است و نمی توان از خطوط جریان

استفاده کرد از خطوط کانتور Helicity استفاده شده است.Helicity به صورت زیر تعریف می شود: $H = (\vec{\nabla} \times \vec{V}).\vec{V}$ که بیانگرمولفه ورتیسیته در راستای خط جریان است. ورتیسیته بیانگر چرخش المانهای سیال است. در شکل(۳) جریان ثانویه برای مقطع مربع و با نسبت انحنای ۲۰ در اعداد Dn مختلف نشان داده شده است. مشاهده میشود در Dn پایین فقط دو ورتکس گوشه مشاهده میشود در nn پایین فقط دو ورتکس گوشه موجود دارند (ساختار دو ورتکسی) و با افزایش Dn ورتکسهای گوشه به دیواره های کناری نزدیک تر می شوند و به مرور ورتکسهای دین در سطح مقعر ظاهر می





Dn=\..



 $Dn=1\cdot \Delta$



Dn شکل(۳)-جریان ثانویه در مقطع خروجی برای اعداد Rc/Dh=۲۰ مختلف، مقطع مربع و

۲– محاسبه عدد دین بحرانی:

یک روش برای شناسایی عدد دین بحرانی ، یعنی موقعیتی که ورتکسهای دین در آنجا ظاهر می شوند و جریان ناپایدار می شود، رویت ورتکسهای دین است که اغلب از این روش در شناسایی دین بحرانی در روشهای تجربی و عددی استفاده می شد و بسیاری از پژوهـشگران در مقالات خود از این معیار استفاده کرده اند. اما این معیار یک معیار کیفے است، در روشهای تجربے ورتکسهای دین هنگامی قابل رویت اند که به اندازه کافی رشد کرده باشند و در روش عددی نیز بستگی به تعداد خطوط کانتور انتخاب شده دارد. به عبارت دیگر ممکن است در موقعیتی به ازای تعداد معینی از خطوط کانتور ورتکس دین رویت نشود اما با افزایش دقت و انتخاب خطوط بيشتر ورتكسها رويت شوند واين عمل نيز حدى ندارد، بنابراین در روشهای تجربی و عددی این معیار فاقد دقت لازم است. معیار دیگری که پیشنهاد شده است اندازه گیری تنش برشی در سطح مقعر است[۱]. اما تغييرات توزيع تنش برشى جداره هنگامي بوسيله وسايل اندازه گیری قابل تشخیص است که ورتک سهای دین به

اندازه کافی رشد کرده باشند. بنابراین Fellouah و همکاران [1]-مفهوم مشابهی را معرفی کردند و آن اندازه گیری گرادیان شعاعی سرعت محوری است. در این مقاله از این روش برای تعیین عدد دین بحرانی استفاده شده است که روش کار در ذیل آورده می شود. برای ایـن کـار ابتدا به وسیله کانتورهای جریان ثانویه در عددی بالاتر از که ورتکس های دین به وضوح قابل رویت باشـند Dn_{cr} مرکز ورتکس دین شناسایی می شود سپس عـدد دیـن را کاهش می دهیم تا جایی که ورتکسهای دین از بین بروند. در موقعیت y معادل مرکز ورتکس های دین نمودار تغییرات شعاعی سرعت محوری($\frac{dw}{dv}$) را برحسب x به ازای اعداد دین مختلف رسم می کنیم. ایـن نمـودار برای مقطع مربع با انحنای ۱۰رسم شده است(نمودار ۱). مشاهده می شود که درکانال با سطح مقطع مربعی این نمودار برای Dn پایین دو پیک دارد و در Dn بالا سه پیک دارد. این پیک ها معادل ورتکس های گوشه و دین می باشند. موقعیت از دو به سه پیک را به عنوان معیار برای آستانه ناپایداری دین انتخاب می کنیم. برای شناسایی این موقعیت شیب گرادیان شعاعی سرعت محوری نسبت به x محاسبه می شود، برای Dn پایین این شیب سه مرتبه صفر می شود و برای Dn بالا ۵مرتبه صفر می شود. در حالت بحرانی نواحی مرکزی نمودار کاملا افقی است. معیار مشابهی بـرای کانالهـای بـا مقطع مستطیلی بکار می رود. با توجه به نمودار (۱) مقدار Dn بحرانی ۹۸ پیشنهاد می شود. بدیهی است که این معیار،آستانه ناپایداری دین را مقدار کمتری نسبت به معيار رويت شهودي ورتكس هـا پـيش بينـي مـي كنـد. نتایج Fellouah و همکاران[۱] که از این معیار استفاده کردند مقدار Dn بحرانی را برای این حالت حدود ۱۰۰ نشان می دهد. نتایج تجربی Sugiyama و همکاران[۴] و نتایج عددی Hwang و Chao کے از معیار رویت شهودی استفاده کردند مقدار دین بحرانی را برای این حالت حدود ۱۴۰ نشان می دهند.



نمودار(۱)- محاسبهDnبحرانی برای مقطع مربع با نسبت انحنای ۱۰

همانطور در قسمتهای قبل ذکر شد از معیار فوق برای انتخاب مش بهینه در این مقاله استفاده شده است بدین x ترتیب که برای چندین شبکه نمودار $\frac{dw}{dy}$ بر حسب x رسم شده است و مش بهینه انتخاب شده است.این روند در نمودار(۲) برای مقطع مربع با نسبت انحنای ۱۰ و مستطیل با نسبت انحنای ۱۰نشان داده شده است.





, (مربع) b/a=۱ (مربع) ، الف) b/a=۱ (مربع) , b/a=۸, Rc/Dh=۱۰ ب Rc/Dh=۱۰

۳ –اثر نسبت انحنا در Dnبحرانی:

درنمودار (۳) Dn بحرانی بر حسب نسبت انحنا برای دو مقطع مربع و مستطیل رسم شده است. نتایج حاصله با نتایج Fellouah [۱] انطباق خوبی دارد. مشاهده مشود که در مقطع مربع نسبت انحنا تاثیر زیادی در nDبحرانی ندارد ولی در مقطع مستطیل با افزایش شعاع انحنا، Dnبحرانی کم شده است. با رسم کانتورهای جریان ثانویه (شکل۴) مشخص می شود که با افزایش شعاع انحنا ورتکس گوشه به دیوار نزدیک تر می شود و یک توزیع

جدید انرژی به ساختار جریان تحمیل می شود که به ورتکس دین اجازه گسترش بیشتر می دهـد و ناپایـداری جریان بیشتر میشود.







ب) Rc/Dh=۲۰ , Dn=۱۳۰ شکل۴- اثر انحنا در کانتورهای جریان ثانویه(۸٫ه=b/a خروجی)

۴- اثـر نـسبت منظـرى(مقايـسه مقطـع مربـع و مستطيل):

با توجه به نمودار(۳) مشخص می شود که به ازای نسبت انحنای بالاتر از حدود ۲ مقطع مربع پایدارتر و به ازای نسبت انحنای کوچکتر از ۲ مستطیل پایدارتر است. این مسئله را می توان با توجه به دو اثر محدودیت مرزی و گسترش جریانهای ثانویه توضیح داد. این دو اثر با یکدیگر در تقابلند.

در مقطع مستطیل اثر محدودیت مرزی کمتر است و فضا برای انبساط ورتکس دین بیشتر است واین امر میتواند باعث رشد بیشتر ورتکس دین و ناپایداری بیشتر مقطع مستطیل نسبت به مربع شود.

درنمودار(۴) پروفیل سرعت در مقطع خروجی کانال در موقعیت مرکزی ۲۰۰۰ برای دو مقطع مربع(نسبت منظری ۱) و مقطع مستطیل با نسبت منظری ۸ برحسب ۷ رسم شده است. مشاهده می شود که در مقطع مربع پروفیال سرعت به دیوار مقعر نزدیک تر شده است و این ناشی از از جریان ثانویه است که سیال با مومنتوم بالا را به دیوار

مقعر انتقال می دهد و سیال با مومنتوم پایین را از نزدیک سطح مقعر به مرکز کانال برمی گرداند. در مقطع مربع به دلیل فضای عرضی بیشتر نسبت به مستطیل اثرات جریان ثانویه قویتر است(مقاومت مقطع مربع در برابر جریان ثانویه کمتر است) وایین پدیده باعث ناپایداری بیشتر مقطع مربع نسبت به مستطیل می شود.

بنابراین با توجه به توضیحات بالا مقایسه پایداری ایـن دو مقطع بستگی به غالب بودن هر کدام از این اثرات دارد.



نمودار۴- پروفیل سرعت محوری در مقطع خروجی موقعیت ۰-۱۰۰ Rc/Dh=۱۰,Dn=۱۱۰، x

۵- اثر عدد دین روی توزیع سرعت:

پرامترهای موثر بر میدان سرعت و توسعه جریان ثانویه عبارتند از: عدد رینولز، نسبت انحنا(Rc/Dh) ، طول توسعهیافتگی، نسبت منظری، و رفتار پروفیل سرعت در مرز ورودی. در این مقاله یک پروفیل سرعت جریان توسعه یافته پوازی در ورودی کانال در نظر گرفته شده است و اثر عدد دین(رینولز و انحنا) را روی پروفیل سرعت و جریان ثانویه بررسی می شود.

نمودار (۵) اثر عدد دین را روی پروفیل سرعت محوری در مقطع خروجی کانال انحنادار با مقطع مربعی، برای نسبت انحنای ۲۰نشان می دهد. پروفیل سرعت در دو امتداد معردار ۵-الف) و ۴-۷(۵-ب) رسم شده است، در نمودار ۵-الف مشاهده می شود تا قبل از دین بحرانی ، افزایش عدد دین پیک پروفیل سرعت محوری را به سمت دیوار مقعر منتقل میکند یعنی انتقال مومنتوم محوری از مقطع به سمت دیوار مقعر را افزایش می دهد.

عدم تعادل در دیوار مقعر بین گرادیان فشار و نیروی گریز از مرکز باعث ایجاد ورتکسهای گوشه می شودکه این ورتکسها عامل انتقال مومنتوم از مرکز به دیوار مقعر می باشند. با افزایش سرعت و قویتر شدن انتقال مومنتوم از مرکز به دیوار مقعر، اثرات ویسکوز نمی توانند ساختار دو ورتکسی را نگه دارند و ورتکسها گسترش یافته و

ورتکسهای دین تشکیل شده که سیال را از دیوار مقعر به مرکز بر می گردانند و در نتیجه انتقال سیال را به سمت دیوار مقعر کاهش می دهند. بنابراین بالاتر از عدد دین بحرانی، با افزایش عدد دین پیک پروفیل سرعت محوری کم می شود و به طور پیوسته به مرکز مقطع می آید. برای اعداد دین بالا این پیک شیفت دیگری به سمت دیوار مقعر پیدا می کند زیرا نیروی گریز از مرکز افزایش می یابد.

در نمودار ۵-ب چند پیک در قسمت مرکزی منحنی مشاهده می شود. انتقال مومنتوم محوری از نزدیک دیوار مقعر به مقطع مرکزی که بوسیله ناپایداری دین ایجاد می شود باعث ایجاد این پیک ها می شود.

نمودار (۶) توزیع دو مولف جریان ثانویه بی بعد را با افزایش عدد دین برای کانال با مقطع مربع و نسبت انحنا ی۰۲ در مقطع خروجی و موقعیت ۰=۷ نیشان می دهد. درنمودار ۶-الف مولفه جهت x سرعت ثانویه(u/Um) دو پیک را برای عدد دین ۶۰ نشان می دهد که با مرکز دو ورتکس گوشه متناظر است وبا افزایش عدد دین از ۶۰ به ۱۰۰ به سمت دیوار تخت حرکت میکند بنابراین فضای وسطی از ورتکس خالی شده و مقاومت به تشکیل ورتکس دین کمتر می شود. در عدد دین ۱۰۰ پیکهای اضافه ظاهر می شوند که ناشی از ناپایداری دین می باشند.

عاهر هی شوعا که ناسی از کپیداری دین هی باست. مولفه y جریان ثانویه(نمودار۶–ب)در اعداد دیـن ۶۰و۱۰۰ سه اکسترمم دارد. پیک مرکزی نمـودار متنـاظر بـا عمـل پمپاژ شعاعی دو ورتکس گوشه می باشند. در دین ۱۵۰دو پیک اضافه به دلیل عملکرد ناپایداری دیـن آشـکار شـده اند.

در شکل ۷ پروفیل سرعت محوری در خروجی مقطع مستطیل نشان داده شده است. با توجه به نمودار (۷-الف) مشاهده می شود که برای اعداد دین زیربحرانی انحراف پروفیل را به سمت دیواره بر خلاف مقطع مربع نداریم و این نشاندهنده ضعیفتر بودن جریانهای ثانویه در مقطع مستطیل است. بالاتر از Dn بحرانی نیز انحراف زیادی نداریم یعنی اثرات ورتکس گوشه در راندن پروفیل به سمت دیواره مقعر و ورتکس دین در بازگرداندن آن به مرکز ، با یکدیگر تقریبا برابر بوده اند. در Dn بالا انحراف پروفیل به دیواره مقعر بیشتر شده است.

باتوجه به نمودار (۲-ب) در Dn زیربحرانی پروفیل سرعت در امتـداد ۰+y یکنواخـت است و بـا گذشـتن از حالـت بحرانی بر اثر ورتکسهای دین پروفیـل سـرعت در مرکـز مقطع به مرور تغییر شکل می دهد و پیکها و قلـههـا در آن ظاهر میشوند. درههـا بـا نـواحی از بـالا شـسته شـده

توسط ورتکسهای دین متناظرند که در آن نواحی ورتکسهای دین سیال مومنتوم پایین را از اطراف دیواره مقعر به مرکز می آورند. پیکها با نواحی از پایین شسته شده توسط ورتکسهای دین متناظرند که در آن نواحی ورتکسهای دین سیال مومنتوم بالا را از مرکز به سمت دیوار مقعر میکشند. دامنه پیکها با عدد دین افزایش می یابد.





نمودار۵- اثر عدد دیـن روی پروفیـل سـرعت مقطـع خروجـی، مقطع مربع،۲۰۰=Rc/Dh، الف)امتداد۰=y ب)امتداد۰=y





نمودار۶⊣اثر عدد دین روی مولفه های جریان ثانویـه در مقطـع خروجی، موقعیـت ۰=۷، مقطـع مربـع،۲۰=Rc/Dh، الـف)۷ ب)۷



نمودار ۷- اثر عدد دین روی پروفیل سرعت مقطع خروجی، مقطع مستطیل، ۲۰ (-Rc/Dh، الف)امتداد ۲۰۰۰ ب)متداد ۷۰۰۰

منابع:

h-H. Fellouah, C. Castelain, A. Ould El Moctar, H. Peerhossaini, A criterion for detection of the onset of Dean instability in newtonian fluids, European Journal of Mechanics B/Fluids $f \circ (f \cdot \cdot f) \circ \cdot \circ - \circ f$

۲-P.G Drazin, W.H. Reid, Hydrodynamic stability,cambrige university press ۳-S.A. Berger,L. Talbot, L.S. Yao, Flow in curved pipes, Annu. Rev. Fluid Mech. (۱۹۸۳) ۴۶۱-۵۱۲

٤- S. Sugiyama, T. Hayashi, K. Yamazaki, Flow characteristics in the curved rectangular channels (visualisation of secondary flow), Bull. JSME ۲٦ (۲۲٦) (۱۹۸۳) ٩٦٤–٩٦٩.

°- K.H. Winters, A bifurcation study of laminar flow in a curved tube of rectangular cross-section, J. Fluid Mech. $1 \land \cdot (19 \land Y)$ $Y \le Y = Y = 9$.

 $\$ L. Wang, T. Yang, Periodic oscillation in curved duct flows, Physica D $\gamma \cdot \cdot (\gamma \cdot \cdot \circ)$ $\gamma \gamma \gamma_{-} \gamma \cdot \gamma$

Y- R.N. Mondal, Y. Kaga, T. Hyakutake,
 S.Yanase, Fluid Dynamics Research ۳۹
 (۲۰۰۷) ٤١٣-٤٤٦