

ماهنامه علمى پژوهشى

ی مکانیک مدرس



# شبیه سازی عددی سوپر کاویتاسیون و محاسبه طول کاواک اطراف یک جسم غوطهور

مهدى معرفت<sup>1\*</sup>، سهراب طهماسيبى<sup>2</sup>، محمدرضا انصارى<sup>3</sup>

1- دانشیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت مدرس، تهران

2- دانشجوی دکتری، مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت مدرس، تهران

3- دانشیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه تربیت مدرس، تهران

\* تهران، صندوق پستی، maerefat@modares.ac.ir،14115-111

چکیدہ	اطلاعات مقاله
کاربرد اجسام شناور تند رو باعث گردید که محققان زیادی بر روی پدیده سوپر کاویتاسیون مطالعه نمایند. کاواک ناشی از این پدیده باعث کاهش پسا اصطکاکی و افزایش سرعت شناور میگردد. هدف از تحقیق حاضر، استخراج ضرایب، جهت ارائه رابطهای به منظور محاسبه طول کاواک اطراف یک جسم شناور همراه با کاواک زا گوهای است، که در کاربردهای عملی حائز اهمیت است. بدین منظور شبیه سازی پدیده سوپر	مقاله پژوهشی کامل دریافت: 07 اسفند 1393 پذیرش: 11 خرداد 1394 ارائه در سایت: 07 تیر 1394
کاویتاسیون در اطراف سه جسم با هندسه متفاوت انجام گردیده است. در مرحله اول به منظور اینکه بتوان روش محاسبات، دامنه حل، تعداد سلولها، مدل انتقال جرم و مدل جریان مغشوش را مورد ارزیابی قرار داد، جریان ابر کاواک اطراف یک بدنه استوانه ای با کلاهک نیمکرهای شبیه سازی گردید و نتایج تحلیلی حاصل شده با نتایج تجربی اعتبار سنجی گردید. در مرحله دوم به منظور شکل گیری پدیده ابر کاواک اطراف گوه،	<i>کلید واژگان:</i> شبیه سازی عددی طول کاواک
تحلیل جریان در اطراف یک کاواک زا گوهای شکل در سه زاویه 15 و 30 و 45 درجه صورت گرفت. در مرحله سوم تحلیل جریان در اطراف یک جسم شناور همراه با کاواک زا گوهای انجام پذیرفت. در هر سه مرحله طول کاواک در اعداد کاویتاسیون مختلف استخراج شد و سپس ضرایب مربوط به رابطه طول کاواک تعیین گردید و سه رابطه یکسان با ضرایب متفاوت حاصل شد. به وسیله این روابط میتوان طول کاواک را در اعداد	کاواک زا کوهای
کاویتاسیون مختلف محاسبه نمود. جهت شبیهسازی این پدیده از معادلات ناویراستوکس میانگینگیری شده در حالت گذرا استفاده گردید. از روش حجم محدود برای حل معادلات بهرهگیری شده است.	

# Numerical Simulation of Super-cavitating flow and calculation of cavity length around a submersible vehicle

# Mehdi Maerefat\*, Sohrab Tahmasebi, Mohammad Reza Ansari

Department of Mechanical Engineering, Tarbiat Modares University, Tehran, Iran \* P.O.B. 14115-111 Tehran, Iran, maerefat@modares.ac.ir

### **ARTICLE INFORMATION**

### ABSTRACT

Original Research Paper Received 26 February 2015 Accepted 01 June 2015 Available Online 28 June 2015

Keywords: Numerical simulation cavity length wedge cavitator

5.15

Development and application of high-speed underwater vehicle is the motivation for many researchers to consider super-captivating flows. Frictional drag decreases and vehicle's velocity increases due to cavity generation. The objective of the present research is to find the coefficients of a relation to estimate cavity length around a submersible vehicle equipped with a wedgedshaped cavitator-which has important practical applications. For this purpose, the super cavitation phenomena has been simulated numerically around three bodies with different geometry. In the first stage, to validate the results of numerical simulation of present work a wellestablished experimental result of a cylindrical body with hemispheric cap is used for comparison. This comparison is used for parameters effecting numerical method, turbulence flow

model and mass transfer model. As this comparison is confirmed, the simulation is continued in the second stage for super cavitation phenomena initiation around a wedged-shaped cavitator with three angles of 15 and 30 and 45 degrees. In the third stage, the super cavitation flow is analyzed around a submersible body equipped with a wedged-shaped cavitator. The cavity length and related coefficients are obtained for three cases using different cavitation numbers. The developed equation is similar for all cases with different coefficients. The averaged Navier-Stokes equations are solved in transient case using finite volume method.

مکانیکی مانند پمپها، توربینها، نازلها و پروانههای دریایی اتفاق میافتد و	1 – مقدمه
اثر نامطلوبی بر روی کارایی تجهیزات فوق میگذارد. از طرف دیگر این پدیده	کاویتاسیون یک پدیده فیزیکی است که در آن فشار سیال تا حد فشار بخار
باعث سایش، خوردگی روی سطح و ایجاد ارتعاش و سروصدا در سیستم	اشباع کاهش یافته و بخار حاصل میگردد. این پدیده در بسیاری از تجهیزات

برای ارجاع به این مقاله از عبارت ذیل استفاده نمایید: Please cite this article using: M. Maerefat, S. Tahmasebi, M. R. Ansari, Numerical Simulation of Super-cavitating flow and calculation of cavity length around a submersible vehicle, Modares Mechanical Engineering, Vol. 15, No. 8, pp. 187-196, 2015 (In Persian)

می گردد.

در کاربردهای دریایی این پدیده بسیار مفید است و با تشکیل سوپرکاویتاسیون میتوان پسا اصطکاکی روی بدنه را شدیداً کاهش داد. همچنین سرعت یک جسم رونده در زیر آب را با استفاده از این پدیده میتوان به بیش از 200 گره دریایی رساند. لذا برای استفاده از این پدیده، آگاهی از فیزیک و پیشبینی رفتار آن بسیار ضروری است. با توجه به اهمیت موضوع در سالهای اخیر به واسطه توسعه روشهای دینامیک محاسباتی، مطالعات عددی بر روی شبیهسازی فیزیکی پدیده به صورت پیشرفتهای امکان پذیر گشته است [1]. به طور کلی در شبیه سازی مدلهای مختلف از دو دیدگاه زیر استفاده میشود:

مدل لاگرانژی (حبابهای مجزا) 2) مدل اویلری (روش پیوسته)

در دیدگاه لاگرانژای رفتار حبابها به طور مجزا مدنظر قرار می گیرند و از معادلات دینامیک حبابها استفاده می شود. چاهین [2] با استفاده از این دیدگاه شروع کاویتاسیون و سروصدای پروانه دریایی را تخمین زد.

در دیدگاه اویلری جریان به صورت یک مخلوط همگن تقریب زده می شود. لذا جریان مخلوط همگن با یک سرعت یکسان حرکت می کند وهویت هر فاز با یک معادله انتقال کسر حجمی مستقل تعیین می گردد. دیدگاه اویلری نیز به دو دسته تقسیم می گردد:

- 1) مدل باروتروپیک: در این مدل فشار و جرم حجمی در معادله پیوستگی تابع یکدیگر میباشند [3].
- 2) مدل مخلوط دوفازی: در این مدل معادلات پیوستگی هرفاز توسط معادله کسر حجمی تحلیل می گردند [4].

مدلهای انتقال جرم توسط پارک و ری [5] به شکل خلاصه در جدول 1 ارائه گردیده است. مطالعات متعددی بر روی سوپرکاویتاسیون توسط روشهای عددی و تجربی صورت گرفته است که معمولاً نتایج تجربی به واسطه اندازه گیریهای فشار و تکنولوژی پردازش تصویر انجام شده است. چاهین و همکاران [6] سوپرکاویتاسیون را در پشت یک پرتابه مشاهده نمودند و خواص سیال داخل ابر کاواک<sup>1</sup> را اندازه گیری نمودند. لی و همکاران [7] جریان کاواک را با استفاده از دوربین سرعت بالا رؤیت نمودند و صحت تطبیق نتایج را با مدلهای محاسباتی مشاهده نمودند. وارگس و همکاران [8] با استفاده از جریان پتانسیل و روش المان مرزی سوپرکاویتاسیون را مدل کردند و تأثیر پارامترهای مختلف از قبیل حباب کاواک روی هندسههای نشان دادند.

شفقت و همکاران [**9**] با استفاده از روش المان مرزی بهینهسازی شکل کاواک زا<sup>2</sup> دوبعدی را نشان دادند. با استفاده از شکل کاواک زا ضریب پسا را کاهش دادند. آهن و همکاران [**10**] طولهای کاواک تولید شده به وسیله کاواک زا را توسط روش المان مرزی محاسبه و با نتایج تجربی مقایسه کردند.

نمودند. میزان یسا و طول کاواک حاصل از دیسک را بر اساس قطر دیسک محاسبه نمودند. طول کاواک بدست آمده در کارهای قبلی برای تعداد محدودی عدد کاویتاسیون ارائه شده، در مطالعه حاضر با توجه به تحلیلهای انجام شده و روابط ارائه شده، طول کاواک را برای طیف اعداد کاویتاسیون میتوان بدست آورد. لذا در مطالعه حاضر شبیه سازی پدیده سوپر کاویتاسیون برای سه جسم با هندسه متفاوت بررسی شد. در مرحله اول به منظور اینکه بتوان روش محاسبات، دامنه حل، تعداد سلولها، مدل انتقال جرم و مدل جریان مغشوش را مورد ارزیابی قرار داد، جریان ابر کاواک اطراف یک بدنه استوانهای با کلاهک نیمکرهای شبیه سازی گردید و نتایج تحلیلی حاصل شده با نتایج تجربی اعتبار سنجی گردید. در مرحله دوم به منظور نحوه شکل گیری پدیده ابر کاواک اطراف گوه، تحلیل جریان ابر کاواک در اطراف یک کاواک زا گوهای شکل در سه زاویه 15 و30 و 45 درجه صورت گرفت. مهم ترین پارامترهای بدست آمده در تحلیل بدنه استوانهای با کلاهک نیمکرهای، تثبیت مدل انتقال جرم ومدل آشفتگی است که در کاواک زا گوهای با زاویه 15 درجه استفاده و با نتایج تحلیلی نیز صحه سنجی گردید لذا برای زوایای دیگرمثل 30 و 45 درجه نیز می تواند معتبر باشد. در مرحله سوم تحلیل جریان ابر کاواک در اطراف یک جسم شناور همراه با کاواک زا گوهای انجام پذیرفت. در هر سه مرحله طول کاواک در اعداد کاویتاسیون مختلف استخراج شد و سپس ضرایب مربوط به رابطه طول کاواک استخراج گردید و سه رابطه یکسان با ضرایب متفاوت حاصل شد. به وسیله این روابط می توان طول کاواک را در اعداد کاویتاسیون مختلف محاسبه نمود.

# 2- شرح مسئله

هندسه دوبعدی ارائهشده شامل 1) استوانه با کلاهک نیمکره، 2) کاواک زا به فرم گوهای در زوایای 15 و 30 و 45 درجه 3) کاواک زا به فرم گوه ای همراه با بدنه است که در شکل 1 نشان داده شده است. عدد رینولدز براساس سرعت جریان آزاد و طول مشخصه هریک از هندسههای فوق از  $10^5 \times 5$  تا  $10^5 \times 9$ تعریف گردیده است. عدد کاویتاسیون براساس رابطه (1) تعریف می گردد:

$$\sigma = \frac{\mathbf{P}_{o} - \mathbf{P}_{o}}{\frac{1}{2}\rho \mathbf{U}_{\infty}^{2}}$$
(1)

که  $P_v$  فشار بخار و  $\rho$  جرم حجمی سیال است. با توجه به سرعتهای مختلف جریان آزاد، عدد کاویتاسیون در محدوده 2/2-0/06 متناسب با هندسههای تعیین شده حاصل می گردد.



**شکل 1** هندسههای تحلیلشده

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8

کاهش ضریب پسا با استفاده از تغییر شکل کاواک زا فراهم گردید. لیندا و همکاران [11] جریان ابر کاواک اطراف یک دیسک تخت را شبیهسازی

<b>جدول 1</b> مدلهای انتقال جرم [5]		
روش لاگرانژی	روش اویلری	
- مدل مخلوط دو فازی همگن	- مدل باروتروپيک	
- استفاده از معادله دینامیک حبابها	- رفتار حبابها بصورت مجزا	

cavity
 cavitator

3- روش حل
 1-3- معادلات حاکم
 جهت دستیابی به مقادیر سرعت و فشار در میدان حل از معادلات پیوستگی
 جرم و مومنتوم بهره گیری می شود معادله پیوستگی جرم به فرم رابطه (2)
 است:

$$\frac{\partial \rho_m}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho_m \overline{\nu_m}) = \mathbf{0}$$
(2)

0 بردار سرعت بوده و زیرنویس 🏾 معرف فاز مخلوط است. معادله پیوستگی مومنتوم در رابطه (3) و (4) ارائه گردیده است.

$$\frac{\partial \rho_{m} \upsilon_{m}}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho_{m} \overline{\upsilon_{m}} \upsilon_{m}) = -\nabla P + \nabla \cdot (\tau)$$
(3)

$$\tau = \mu_{eff} \left[ \left( \nabla \vec{\upsilon}_{m} + \nabla \vec{\upsilon}_{m} \right) - \frac{2}{3} \nabla \cdot \vec{\upsilon}_{m} \right]$$
(4)

فشار استاتیک و au تانسور تنش آشفتگی است، لزجت موثر به شکل heta رابطه (5) است.

$$\mu_{eff} = \mu + \mu_t \tag{5}$$

که در آن

لزجت آشفتگی 
$$\mu$$
 لزجت مولکولی، و  $\mu_{eff}$  لزجت موثر جرم  $\mu_{eff}$  و (7) میباشند.  
حجمی بوده و لزجت فاز مخلوط به شکل روابط (6) و (7) میباشند.

$$\rho_{m} = \alpha_{\nu} \rho_{\nu} + \alpha_{L} \rho_{L} \tag{6}$$

$$\mu_{m} = \alpha_{\nu} \mu_{\nu} + \alpha_{L} \mu_{L} \tag{7}$$

کسر حجمی و v و L به فرم زیرنویس معرف بخار و سیال مایع  $\alpha$  میباشند.

$$-\rho_{m}\overline{\vec{\upsilon}_{m}\vec{\upsilon}_{m}} = \mu_{t} \left[ (\overline{\nabla \vec{\upsilon}_{m}} + \overline{\nabla \vec{\upsilon}_{m}}) - \frac{2}{3} (\rho K + \mu_{t} \overline{\nabla \vec{\upsilon}_{m}}) \right]$$
(8)

در این مطالعه مدلهای آشفتگی موردتحلیل قرار گرفته است. مدل آشفتگی  $\varepsilon = k$  استاندارد براساس فرضیه بوزینسک همراه با معادلات انتقال انرژی جنبشی k و نرخ اتلاف  $\varepsilon$  استفاده گردیده است [12] . لزجت آشفتگی  $\mu_i$  از ترکیب k و  $\varepsilon$  به شکل رابطه (9) است.

$$\mu_{t} = \rho \boldsymbol{C}_{\mu} \frac{\boldsymbol{K}^{2}}{\varepsilon}$$
(9)  
naule (11)  $\boldsymbol{e}$  (10)  $\boldsymbol{e}$  (11)  $\boldsymbol{e}$  (11) naule (11)  $\boldsymbol{k}$  (11) naule (11)  $\boldsymbol{k}$ 

محاسب تجربی و معادل 0/09 است و ثوابت  $\boldsymbol{\mathcal{G}}_{\boldsymbol{z}_{\varepsilon}}, \boldsymbol{\mathcal{G}}_{\boldsymbol{z}_{\varepsilon}}, \boldsymbol{\mathcal{G}}_{\boldsymbol{z}_{\varepsilon}}, \boldsymbol{\mathcal{G}}_{\boldsymbol{z}_{\varepsilon}}, \boldsymbol{\boldsymbol{\zeta}}_{\boldsymbol{z}_{\varepsilon}}, \boldsymbol{\zeta}_{\boldsymbol{z}_{\varepsilon}}, \boldsymbol{\zeta}_{\boldsymbol{\zeta}}, \boldsymbol{\zeta}_{\boldsymbol{\zeta}}, \boldsymbol{\zeta}_{\boldsymbol{\zeta}}, \boldsymbol{\zeta}_{\boldsymbol{\zeta}}, \boldsymbol{\zeta$ 

معادله انتقال جرم جهت محاسبه دینامیک کاواک بکار گرفته شده و فرآیند کاویتاسیون توسط ترمودینامیک و دینامیک تغییر فاز در سیستم شکل می گیرد. در این مطالعه مدل انتقال جرم سینگال جهت شبیه سازی کاواک اطراف نیمکره استوانه ای استفاده گردیده است.

مدلهای انتقال جرم توسط مرکل و همکاران [13]، کانز و همکاران [14]، اشنر و ساور [15]، سینگال و همکاران [16] و زوارت و همکاران [17] معرفی گردیده است.

رابطه انتقال جرم سینگال و همکاران به شکل رابطه (12) می باشد.

$$\frac{\partial (f_{\nu}\rho_{m})}{\partial t} + \nabla \cdot (f_{\nu}\rho_{m}\dot{\upsilon}_{m}) = -C_{con}\frac{\upsilon_{ch}}{\gamma}\rho_{L}\rho_{L}\sqrt{\frac{2}{3}\frac{P-P_{\nu}}{\rho_{L}}}f_{\nu}$$
$$+C_{evp}\frac{\upsilon_{ch}}{\gamma}\rho_{\nu}\rho_{L}\sqrt{\frac{2}{3}\frac{P_{\nu}-P}{\rho_{L}}}(1-f_{\nu}) + \nabla \cdot (\frac{\mu_{l}}{\delta_{\nu}}\nabla f_{\nu})$$
(12)

ا کسر جرمی بخار و  $\alpha_v$  کسر حجمی بخار میباشد.  $\delta_v$  عدد پرانتل آ تُسفتگی برای سرعت میباشد و  $\gamma$  کشش سطحی و  $v_{ch}$  سرعت مشخصه میباشد که انعکاس دهنده سرعت محلی لغزشی بوده و مقدار آن تقریباً میباشد که انعکاس دهنده سرعت محلی لغزشی است. مقادیر ثابت  $\nabla f_c$  و  $\sqrt{k}$  میباشد که انرژی جنبشی آ شفتگی است. مقادیر ثابت  $\nabla f_c$  و  $\nabla c_{cond}$  در مدل سینگال 0/01 و 0/02 میباشد.

## 3-2- روش عددی

حل معادلات به روش حجم محدود در نرم افزار فلوئنت<sup>1</sup> انجام گردیده است، تحلیل بصورت گذرا و متقارن محوری میباشد. از الگوریتم تصحیح فشار<sup>2</sup> برای حل معادلات کوپله سرعت و فشار بهره گیری شده، گسسته سازی ترمهای جابجایی بصورت پیشرو<sup>3</sup> مرتبه دو و ترمهای دیفیوژن بصورت تفاضل مرکزی مرتبه دو در نظر گرفته شده است. دامنه حل و شرائط مرزی در شکل 2 و الگوریتم حل در شکل 3 نشان داده شده است. با حل معادله انتقال جرم کسر حجمی بخار و توزیع آن در شبکه حل بدست میآید. براساس مقادیر کسر حجمی بخار در سلولها مقادیر جدید دانسیته و ویسکوزیته مخلوط حاصل می گردد. معادلات تصحیح فشار حل میشوند تا مقادیر سرعت و فشار بدست آید. معادلات ناویراستوکس و معادلات تصحیح فشار حل میشوند تا مقادیر جدید سرعت و فشار می شوند تا مقادیر سرعت و فشار

## 3-3- تست اعتبار سنجی

مرزی، به نتایج فوق استناد گردیده است.

مناسبی جهت صحت سنجی بشمار می آیند.

جریان کاویتاسیون اطراف یک بدنه با کلاهک نیم کروی به صورت تجربی توسط رز و مکنون [**18**] مورد مطالعه و بررسی قرار گرفته است. لذا جهت تأیید مدل انتقال جرم، مدل اغتشاش، مش بندی، روش عددی و شرایط

رز و مکنون یک سری نتایج تجربی از کاویتاسیون طبیعی اطراف یک

دامنه حل در محدوده 50 </X/ R< و 30 </r> و 20 ×0</r> در جهت جریان و

بدنه متقارن استوانهای به همراه دماغه کروی استخراج نمودهاند که معیار

عمود بر آن هست. دامنه به اندازه کافی بزرگ در نظر گرفتهشده که تأثیرات

$$\frac{\partial \boldsymbol{t}}{\partial \boldsymbol{t}} \left( \boldsymbol{\rho}_{\boldsymbol{m}} \boldsymbol{k} \right) + \nabla \cdot \left( \boldsymbol{\rho}_{\boldsymbol{m}} \boldsymbol{k} \boldsymbol{D}_{\boldsymbol{m}} \right) = \nabla \cdot \left[ \left( \boldsymbol{\mu} + \frac{\boldsymbol{\mu}_{\boldsymbol{t}}}{\boldsymbol{\delta}_{\kappa}} \right) \nabla \boldsymbol{k} \right] + \boldsymbol{G}_{\boldsymbol{k}} + \boldsymbol{G}_{\boldsymbol{b}} - \rho \varepsilon - \boldsymbol{y}_{\boldsymbol{M}}$$
(10)

$$\frac{\partial}{\partial t} (\rho_{m} \varepsilon) + \nabla \cdot (\rho_{m} \varepsilon \overrightarrow{\upsilon_{m}}) = \nabla \cdot \left[ (\mu + \frac{\mu_{t}}{\delta_{\varepsilon}}) \nabla \varepsilon \right] + C_{1} \varepsilon \frac{\varepsilon}{k} (G_{k} + C_{2\varepsilon} G_{b}) - C_{2\varepsilon} \rho \frac{\varepsilon^{2}}{k}$$
(11)

Ansys fluent 14
 Piso(Pressure-Implicit with Splitting of Operators)
 Upwind

189

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8



#### 3-4-استقلال شبكه

جهت بررسی استقلال میدان حل از تعداد سلولهای استفاده شده، در شکل 5 سه حالت از مش بندی مورد مقایسه قرار گرفته است. مشاهده می گردد که برای عدد کاویتاسیون 0/3 چنانچه میدان حل از 25500 سلول تشکیل گردد همگرایی لازم محقق می شود. محور افقی معرف طول روی سطح نیمکره نسبت به قطر نیمکره و محور عمودی نیز نشاندهنده  $\sigma$ هست که قسمت ثابت آن معادل عدد کاویتاسیون یا  $\sigma$  است.

#### 3-5- مدل انتقال جرم

در جریان کاواک مدل انتقال جرم نقش مهمی را ایفا می کند؛ بنابراین انتخاب مدل انتقال جرم میتواند بر دقت پیشبینی بسیار تأثیرگذار باشد. مدل اغتشاش  $\varepsilon = \mathbf{k} - \mathbf{k}$  استاندارد برای عدد کاویتاسیون 0/3 مبنای تحلیل هست. در شکل 6 توزیع ضریب فشار  $\frac{\mathbf{p} - \mathbf{P}_0}{\frac{1}{2}}$  روی کلاهک، همراه با بدنه

برای مدل انتقال جرم نشان دادهشده است. محور افقی معرف طول روی











مرزها ناچیز باشد. مش بندی با سازمان C شکل شامل 25500 مش که 170 مش روی بدنه و 70 مش روی جهت عمودی مطابق شکل 4 لحاظ گردیده است.

Realizable
 Spallart-almaras

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8

 ${\it Cp}$  سطح نیمکره نسبت به قطر نیمکره و محور عمودی نیز نشاندهنده  ${\it Cp}$  هست که قسمت ثابت آن معادل عدد کاویتاسیون یا  $\sigma$  است.

مدل انتقال جرم بکار گرفته شده، نتایج بسیار نزدیکی با نتایج تجربی را نشان می دهد. لذا مدل سینگال و همکاران به عنوان مدل انتقال جرم در کلیه تحلیل ها استفاده گردیده است [20]. با توجه به محدودیت فضای مقاله ارائه معادلات، به کار گیری و مقایسه مدل های مختلف انتقال جرم امکان پذیر نیست.

#### 3-6- مقایسه مدلهای آشفتگی

مدل اغتشاش در شکل گیری جریان کاویتاسیون مهم هست؛ بنابراین انتخاب مدل آشفتگی میتواند بر دقت تشکیل کاواک تأثیر گذار باشد. در این تحلیل سه مدل آشفتگی مورد تحلیل و مقایسه قرار گرفته است. شکل 7 مقایسه مدلهای اغتشاش را نشان میدهد.

کانتورهای کسر حجمی، مدلهای آشفتگی اسپالارت آلماراس شکل 8، کانتورهای کسر حجمی، مدلهای آشفتگی اسپالارت آلماراس شکل 8،  $\varepsilon = \mathbf{k} - \mathbf{k}$  استاندارد شکل 9،  $\varepsilon = \mathbf{k} - \mathbf{k}$  تحقق پذیر شکل 10، همراه با مدل انتقال جرم سینگال در عدد کاویتاسیون 0/3 مورد بررسی قرار گرفت. نتایج استفاده از مدلهای اغتشاش در شکل 7 ارائهشده است.



میزان تغییر فاز در قسمت سطح مشترک کاواک و در داخل کاواک توسط مدل اسپالارت آلماراس و مدل  $\varepsilon = \mathbf{k}$  تحقق پذیر کمتر از مدل  $\varepsilon = \mathbf{k} - \mathbf{k}$  استاندارد هست، همچنین طول کاواک و کسر حجمی بخار در مدل  $\mathbf{k} - \mathbf{k}$  استاندارد نسبت به مدل اسپالارت آلماراس و مدل  $\varepsilon = \mathbf{k} - \mathbf{k}$ تحقق پذیر کامل تر هست؛ بنابراین در کلیه تحلیل ها از مدل  $\varepsilon = \mathbf{k}$  استاندارد استفاده گردیده است [20].

### 3-7- تأثير عدد كاويتاسيون

با توجه به تعیین مدل انتقال جرم و مدل آشفتگی لازم است که تأثیرات ناشی از تغییر عدد کاویتاسیون بر روی طول کاواک مشاهده گردد در شکل 11 نتایج حاصل از این تحلیل ارائهشده است. توزیع ضریب فشار روی کلاهک برای اعداد کاویتاسیون مختلف به دست آمد و با نتایج تجربی مقایسه گردیده است. این تحلیل برای اعداد کاویتاسیون 20، 20، 20، 40 و 20 انجام گرفته است. این تحلیل برای اعداد کاویتاسیون فوق توسط رز و مک نون موجود است. نتایج تجربی برای اعداد کاویتاسیون موجود فوق توسط رز و مک نون موجود میباشد در شکل 11 نتایج تحربی برای اعداد کاویتاسیون فوق توسط رز و مک نون موجود کاویتاسیون کاهش می اید خال کاواک به واسطه کاهش فشار در حلقه بسته کاویتاسیون کاهای ایزان مای میابد طول کاواک به واسطه کاهش فشار در حلقه بسته کاویک افزایش مییابد. سطح فشار داخل کاواک معادل فشار بخار هست و قسمت ثابت **G** ارائهشده تقریباً معادل عدد کاویتاسیون یا  $\sigma$ 

توزیع فشار حاصل شده نشان می دهد که تطابق خوبی با نتایج تجربی وجود دارد.

کانتورهای کسر حجمی بخار در اعداد کاویتاسیون مورد نظر در شکل 12 نشان دادهشده است. رشد حباب کاواک با کاهش عدد کاویتاسیون مشاهده می گردد.

شکل 12 تغییر طول کاواک را نسبت به تغییر عدد کاویتاسیون نشان میدهد. مقایسه نتایج محاسباتی با نتایج تجربی نشان میدهد که استفاده از مدل انتقال جرم سینگال و مدل آشفتگی  $\varepsilon = \mathbf{k}$  مورد تأیید هست.



شکل 8 کانتور کسر حجمی مدل اسپالارت الماراس در عدد کاویتاسیون 0/3



[ DOR: 20.1001.1.10275940.1394.15.8.32.2 ]



191

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8



شکل 11 تأثیر عدد کاویتاسیون و افزایش طول کاواک



رابطه تجربی (13) طول کاواک را محاسبه نمود [21]. A و n ضرایبی هستند که ثابت نبوده و متناسب با هندسه جسم تغییر میکنند.  $\sigma$  معرف عدد كاويتاسيون هست. اين نكته حائز اهميت است كه ضرايب رابطه زير از نتايج شکل 11 که در جدول 2 ارائه گردیده حاصل می گردد.

$$\frac{\boldsymbol{L}_{c}}{\boldsymbol{L}_{ch}} = \boldsymbol{A}\boldsymbol{\sigma}^{-\boldsymbol{n}} \tag{13}$$

طول کاواک  $L_{a}$ 

طول مشخصه **(**قطر نیمکره) **ل** 

طول کاواک از دیتا مربوط به نمودار **Cp** به دست میآید که قسمت ثابت آن معادل عدد کاویتاسیون یا  $\sigma$  میباشد. در **Gp** ثابت طول کاواک محاسبه می شود.

بنابراین رابطه فوق به شکل رابطه (14) نوشته مے ، شود.

$$\frac{\boldsymbol{L}_{c}}{\boldsymbol{L}_{ch}} = 0.15\sigma^{-1.9} \tag{14}$$

2-4- کاواک زا گوهای

در این قسمت جهت بررسی کاویتاسیون از یک مدل گوهای استفاده گردیده

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8

کانتور کسر حجمی بخار در عدد کاویتاسیون 0/1 نشان دادهشده است.

<b>جدول 2</b> تغییرات طول کاواک		
طول کاواک به قطر نیمکره	عدد كاويتاسيون	
3/19	0/2	
1/47	0/3	
0/85	0/4	
0/56	0/5	











: درجه و 45 درجه	تغییرات طول کاواک روی گوه 30	جدول 3
طول کاواک به طول گوه 30 در حه	طول کاواک به طول گوه 45 در حه	عدد كاويتاسيون
• ]	• ]	

-	-	
3/62	3/78	0/2
1/82	1/86	0/3
1/12	1/13	0/4
0/76	0/76	0/5











مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8

و همکاران	معرفت	مہدی
-----------	-------	------



شکل 21 تأثیر عدد کاویتاسیون روی طول کاواک در کاواک زا با بدنه

واسطه کاهش سرعت و افزایش فشار، ناحیه سیال فوراً در پشت بدنه در انتهای آن شکل می گیرد. مدل های انتقال جرم به واسطه اینکه از مدل اویلری استفاده میکنند نمیتوانند انتقال حبابهای کوچک را در ناحیه جريان نشان دهند.

4-6- محاسبه طول کاواک در کاواک زا با بدنه

بر مبنای تحلیلهای نشان دادهشده در شکل 21 طول کاواک ناشی از اعداد کاویتاسیون مختلف در جدول 5 ارائه گردیده است.

با توجه به دادههای مندرج در جدول 5 طول کاواک بر اساس رابطه (18) استخراج می گردد.

 $\frac{L_c}{L} = 0.0024\sigma^{-2.45}$ 

**ل** طول کاواک **ل**ے طول بدنہ **ل** 

(18)

#### 5- نتيجه گيري

<b>جدول</b> 4 تغییرات طول کاواک روی گوه 15 درجه			
	آهن و همکاران [22]	طول کاواک به طول گوه	عدد كاويتاسيون
	3/50	3/51	0/2
	2/98	2/78	0/23
	1/98	2/13	0/27
	1/48	1/61	0/32
	0/97	1/06	0/41

سريعتر انجام مي گيرد لذا كاويتاسيون بهتر و راحتتر پيشبيني مي گردد.

4-5- بدنه با کاواک زا

بدنه با کاواک زا، میدان حل و شبکهبندی در شکل 19 و 20 نشان دادهشده است. یک بدنه با طول 80 میلیمتر و نیمه ارتفاع 10 میلیمتر طراحی شده است. ارتفاع دامنه محاسباتی معادل 60 میلیمتر در نظر گرفتهشده که مطابق با شرایط آزمایشگاهی است [22].

دامنه حل 20 < 10- x/Lw محود بر e حیان و 3 < 7/Lw محود بر جریان هست و با توجه به محاسبات انجام گرفته روی شکل گوهای کاواک زا مسلم است که فاصله بین ورودی و بدنه باید بیشتر در نظر گرفته شود؛ بنابراین فاصله بین بدنه و کاواک زا کوچک تر در نظر گرفته شده است. در شکل 20 مش بندی کاواک زا با بدنه نشان دادهشده است. مرزهای ورودی و خروجی همانند آنچه برای کاواک زا بود لحاظ گردیده و شرایط بدون لغزش برای سطح کاواک زا و بدنه منظور شده است، مش بندی با 24000 سلول استفاده گردیده به طوری که روی سطح گوه 60 سلول و پشت آن 20 سلول لحاظ گردیده است. تحلیل جریان برای اعداد کاویتاسیون 0/06 و 0/08 و 0/1 و 0/2 در نظر گرفته شده و در شکل 21 نشان داده شده است. کانتورهای کسر حجمی بخار برای عدد کاویتاسیون 0/06 و قدمهای زمانی مختلف در شکل 22 نشان دادهشده است. کاواک روی بدنه شروع می شود و با افزایش زمان رشد می کند. وقتی زمان به 0/008 می سد، کاواک به وجود آمده روی بدنه و کاواک در پشت بدنه به یکدیگر ملحق می شوند. قابل توجه است که به



مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8



عدد يرانتل δ..

- [1] SH. Rhee, T. Kawamura, Li H. propeller cavitation study using An unstructured grid based Navier-Stokes solver, J Fluids Eng, Vol. 127, pp. 986-994, 2005.
- [2] Gl. Chahine, Nuclei effects on cavitation inception and noise, 25th Symposium on naval hydrodynamic, St. John's, New Urland and Labrador,

- [ Downloaded from mme.mod
- [ DOR: 20.1001.1.10275940.1394.15.8.32.2 ]

195

Canada, 8-13 August, 2004.

- [3] A. Kubota, H. Kato, YamaguchiH, A new modeling of cavitating Flows a numerical study of unsteady cavitation on a hydro Foil section, J Fluid Mech, Vol. 240, pp. 59-96, 1994.
- [4] V. Ahuja, A. Hosangadi, A runajatesan S, Simulations of cavitating flows using hybrid unstructured meshes, J Fluids Eng, Vol, 253, pp, 3685-92, 2001.
- [5] S. Park, SH. Rhee, Investigation for the characteristics of cavitation modeling for computational fluid dynamics, J Soc Naval Archi Korea, Vol, 47, pp, 657-669, 2010.
- [6] X. Wu, GL. Chahine, Charactrization of the content of the cavity behind a high-speed supercavitating body, J Fluid Eng, Vol, 129, pp, 36-45, 2007.
- [7] X. Li, G. Wang, M. Zhang, W. Shyy, Structures of supercavitating multiphase flows, J Therm Sci, Vol, 47, pp, 1263-75, 2008.

می گیرد. در اعداد کاویتاسیون بالا فقط شاهد تولید کاواک در پشت کاواک زا هستیم. نتایج حاصل با نتایج تجربی [22] در اعداد مختلف سوپر کاویتاسیون صحه سنجی شد سپس ضرایب مربوط به رابطه طول کاواک تعیین گردید و رابطه محاسبه طول کاواک حاصل شد. جریان سوپرکاویتاسیون و روابط بهدست آمده جهت محاسبه طول کاواک برای هر حالت متفاوت می باشند و متناسب با هندسه جسم و عدد کاویتاسیون متغیر می باشند. در همه حالتها طول کاواک با کاهش عدد کاویتاسیون افزایش می یابد. تحلیل عددی برای طول کاواک با نتایج تجربی

[22] صحه سنجي گرديد. سيس ضرايب مربوط به رابطه طول كاواک تعيين

گردید و سه رابطه یکسان با ضرایب متفاوت حاصل شد. اختلاف بسیار کمی

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1394، دورہ 15، شمارہ 8

در ضريب رابطه 16 مشاهده می شود.

#### مهدی معرفت و همکا*ر*ان

#### شبیه سازی عددی سوپر کاویتاسیون و محاسبه طول کاواک اطراف یک جسم غوطهور

paper, FEDSM 99-7364, San Francisco, California, 18-23 Jully, 1999.

- [15] G. Schnerr, J. Sauer, Physical and numerical modeling of Unsteady cavitation dynamics, *In: 4<sup>th</sup> international conference on multiphase flows,* New Orleans, LA, 27 May-1 June, 2001.
- [16] AK. Singhal, MM. Athavale, H. Li, Y. Jiang, Mathematical basis and validation of the full cavitation model, *J Fluids Eng*, Vol, 124, pp, 617-24, 2002.
- [17] JR. Edwards, RK. Frankline, MS. Liou, Low-diffusion flux-splitting methods for real fluid flows with phase transitions, *AIAA J*, Vol, 38, No, 9, pp, 1624-33, 2003.
- [18] H. Rouse, JS. McNown, Cavitation and pressure distribution in engineering, *Bulletin 32*, State University of Iowat, 1948.
- [19] PR. Spalart, SR. Allmaras, A one equation turbulence model for aerodynamic flows, In: 30th AIAA aerospace science meeting & exhibition, AIAA Paper 92-439, Reno, NV, 6-9 January, 1992.
- [20] S. Park, Sh. Rhee, Computational analysis of turbulent Super- cavitating flow around a two-dimensional Wedge- Shape cavitator geometry, *J Computers&Fluids*, Vol, 70, pp, 73-85, 2012.
- [21] JP. Franc, JM. Michel, Fundamental Of Cavitation Springer Sience, 2005.
- [22] BK. Ahn, TK. Lee, HT. Kim, CS. LEE, Experimental investigation of supercavitating flows, Int J Naval Archit Ocean Eng, Vol, 3, pp, 123-31, 2012.

- [8] AN, Varghese, JS. Uhlman, IN, Kirschner, Numerical analysisof high-speed bodies in partially cavitating axisymmetric flow, *J Fluids Eng*, Vol, 127, pp, 41-54, 2005.
- [9] R. Shafaghat, SM, Hosseinalipour, NM. Nouri, I. Lashgari, Shape optimization of two-dimensional cavitators in supercavitating flows using NSGA II algorithm, *Appl Ocean Res*, Vol. 30, pp, 305-10, 2009.
- [10] BK. Ahn, CS. Lee, HT. Kim, Experimental and numerical studies on supercavitating flow of axisymmetric cavitators, *Int J Naval Archit Ocean Eng*, Vol, 2, pp, 39-44, 2010.
- [11] JW. Lindau, RF. Kunz, JM. Mulherin, II. Dreyer, DR. Stinebring, Fully coupled, 6-DOF to Urans, modeling of cavitating flows around a supercavitating vehicles, 5<sup>th</sup> international symposium on cavitation, Osaka, Japan, 1-4 November, 2003.
- [12] BE. Launder, DB. Spalding, Lectures in mathematical models of turbulence, *Acad Press*, 1972.
- [13] CL. Merkle, J. Feng, PEO. Buelow, Computational modeling of the dynamics of sheet cavitation, *In:3<sup>rd</sup> international symposium on cavitation*, Grenoble, France, 7-10 April, 1998.
- [14] RF. Kunz, DR. Stinebring, TS. Chyczewski, DA. Boger, HJ. Gibeling, Multiphase CFD analysis of natural and ventilated Cavitation about submerged bodies, *In:3rd ASME joint fluid engineering conference,ASME*

مهندسی مکانیک مد*ر*س، آبان 1394، دوره 15، شما*ر*ه 8