# ارزیابی حساسیت دینامیک کشند نیمروزانه M2 به تغییرات مکانی ناهمواری بستری در تنگهٔ هرمز

اکبر رشیدی ابراهیم حصاری \*، سیده مرضیه حسینی <sup>۲</sup>

\* استادیار، گروه فیزیک دریا، دانشکده علوم دریایی، دانشگاه تربیت مدرس، نور s.marzieh.hosseini@gmail.com \* کارشناس ارشد فیزیک دریا، گروه فیزیک دریا، دانشکدهٔ علوم دریایی، دانشگاه تربیت مدرس، نور

#### تاریخ پذیرش: ۹٦/۱۰/۰۳

#### تاریخ دریافت: ۹٦/٠٦/٢٠

## چکیدہ

در این مطالعه، برای ارزیابی حساسیت دینامیک کشندی به تغییرات مکانی ناهمواری بستر دریا در تنگهٔ هرمز از نسخه تغییریافته مدل سه بعدی هیدروستاتیکی اجزاء متناهی 4-QUODDY استفاده شد. تفاوت این نسخه با نسخه اصلی در مدولی است که برای محاسبهٔ ضریب درگ بستری به مدل اضافه شده است. توزیع مکانی ضریب درگ بستری با استفاده از یک راهکار هیدرودینامیکی محاسبه شد که در آن ارتباط فاکتور اصطکاک موجی و دیگر مشخصه های اصطکاک در لایهٔ مرزی بستری با پارامترهای بدون بعدی مانند عدد سطحی راسبی، عدد رینولدز برای جریان و فرکانس اینرسی نسبی توصیف می شود. مقایسهٔ نتایج شبیه سازی های عددی انجام شده با داده های مشاه مان مربوط به دامنه و فاز کشندی نشان می دهد مدل مورداستفاده دقت بالایی در بازتولید دینامیک کشندی در منطقهٔ مورد مطالعه دارد. نتایج این پژوهش نشان می دهد کشندی نشان می دهد مدل مورداستفاده دقت بالایی در بازتولید دینامیک کشندی در منطقهٔ مورد مطالعه دارد. نتایج این پژوهش نشان می دهد کشندی نشان می دهد مدل مورداستفاده دقت بالایی در بازتولید دینامیک کشندی در منطقهٔ مورد مطالعه دارد. نتایج این پژوهش نشان می دهد در نظر گرفتن ضریب درگ متغیر محاسبه شده در این مطالعه می تواند به منظور به بود کیفی پیش بینی های کشندی در تنگهٔ هرمز از معاده در این می ده در است.

واژه های کلیدی: تنگهٔ هرمز، دینامیک کشند، ضریب در گ بستری

#### ۱. مقدمه

در دهههای گذشته مطالعهٔ کشندهای اقیانوسی هدف بسیاری از فیزیک دانان و ریاضی دانان بوده است. با توجه به دشواری های موجود و هزینه بر بودن اندازه گیری های میدانی، استفاده از مدل های عددی کشندی روشی مقرون به صرفه و اجتناب ناپذیر است. از دیرباز تاکنون مدل های عددی بسیاری برای بررسی کشند در محیط های اقیانوسی ارائه و استفاده شدهاند. در خلیج فارس نیز با توجه به کمبود اطلاعات میدانی رویکرد گسترده ای نسبت به مدل سازی کشند و تحلیل ثوابت هار مونیک کشندی (اعم از دامنه و فاز) ایجاد شده است.

امروزه مدلهای عددی مبتنی بر روش اجزاء متناهی مقبولیت بیشتری یافتهاند؛ زیرا بهسادگی با هندسه پیچیده و نامنظم محیط سازگار میشود. در این مطالعه بهمنظور بازتولید کشند و جریانهای کشندی با تمرکز بر نقش تغییرات مکانی ناهمواری بستری در تنگهٔ هرمز از نسخهٔ تغییریافتهٔ یک مدل اجزاء متناهی سهبعدی با عنوان 4-QUODDY استفاده شده است.

خلیجفارس یک محیط نیمه بستهٔ کم عمق دریایی است که ازنظر نظامی، اقتصادی و سیاسی یکی از آبراههای بسیار مهم راهبردی در جهان به شمار میرود. خلیجفارس از طریق تنگهٔ

هرمز به دریای عمان و اقیانوس هند متصل می شود. تنگهٔ هرمز تقریباً در موقعیت جغرافیایی ۲۶ درجه و ۳۰ دقیقه تا ۲۷ درجه و ۵ دقیقه شمالی و ۵۵ درجه و ۳۰ دقیقه تا ۵۶ درجه و ۴۵ دقیقه شرقی واقع شده است (شکل ۱). اهمیت این تنگه از آن جا آشکار می شود که در هر شش دقیقه یک کشتی اقیانوس پیما از این تنگه عبور می کند. عرض تنگهٔ هرمز ۵۶ کیلومتر و بیشترین عمق آن ۱۱۰ متر است [۱-۲].

کشند در اقیانوس هند از طریق دریای عمان و تنگهٔ هرمز وارد خلیج فارس می شود. بین کشند در خلیج فارس و تنگهٔ هرمز تشدید روی می دهد. کشندها در خلیج فارس امواج ایستادهٔ پیچیده ای هستند و الگوی غالب کشند، از نوع روزانه شامل مؤلفه های  $O_1$  و  $I_1$  و نیم روزانه شامل مؤلفه های  $M_2$ شامل مؤلفه های  $O_1$  و  $I_1$  و نیم روزانه شامل مؤلفه های  $g_2$ و  $g_2$  است. دامنهٔ کشند در خلیج فارس در برخی نقاط به بیش از یک متر می رسد. در این مطالعه مؤلفه نیم روزانهٔ  $M_2$ بعنوان مطالعهٔ موردی به منظور بررسی حساسیت دینامیک کشند به تغییرات ناهمواری بستری دریا مور دبررسی قرار می گیرد. بر اساس مطالعات تکمیلی برای مؤلفه های دیگر، نتایج مشابهی به دست آمد. بدین جهت در این مقاله به نتایج

مؤلفهٔ نیمروزانه  $M_2$  که مهمترین مؤلفهٔ کشندی در محیط موردمطالعه است، اکتفا شده است.

بيش از دو دهـ از پرتـاب مـاهواره تاپيكس/پوزيـدون مـي-گذرد. تاکنون دادههای ترازسنجی این ماهواره در بیش از ۲۰ مدل جهانی کشندی مورداستفاده قرار گرفته است. خطای این مدلها در وسط اقیانوس ها کمتر از دو سانتی متر و در دریاهای کمعمق و مناطق ساحلی بین ۲/۴ تا ۲۹۳/۲ سانتی متر گزارش شده است [۳]. سؤال این است که دلیل چنین تفاوتی در دقت مدلهای کشندی در آبهای آزاد و مناطق كمعمق ساحلي چيست؟ از بين همهٔ دلايل محتمل، به نظر مىرسد نارسايى مدلها در محاسبة تنش بسترى مهمتر از بقیه باشد [۴]. تنش بستری مهم ترین عامل در شکل گیری کشند در آبهای کمعمق محسوب می شود. تنش بستری نه تنها مسئول دگرش انرژی کشندی و انعکاس امواج کشندی است، بلکه نقش بسزایی را در تشکیل شکلهای گوناگون بستر، سواحل و تغییرات درازمدت مورفودینامیکی سواحل ایفا می کند. از آنجاکه در محیطهای كمعمق اقيانوسي نيروى كشند ارتباط تنكاتنكي با تنش بستري دارد، بنابراين هر گونـه تـلاش بـراي فهـم، بازتوليـد و پیش بینی میدان کشندی مستلزم دقت بیشتر در محاسبهٔ تنش ىسترى خواهد بود [ ۵- ۷].



شکل ۱. موقعیت جغرافیایی تنگهٔ هرمز بهعنوان راه ارتباطی خلیجفارس برگرفته از وبسایت کتابخانه اسناد یو تگزاس

امروزه بهروشنی ثابت شده است که اصطکاک بستری یکی کمعمق است [۳]. این کمیت اغلب با قانون درجه دوم از عوامل اصلی کنترل کننده دینامیک کشندها در آبهای اصطکاک با ضریب درگ ثابت ۰/۰۰۲۶ یا با ضریب درگ

متناسب با لگاریتم طول ناهمواری بستر دریا محاسبه می شود. این مقدار برای اولین بار به وسیلهٔ تیلور <sup>۱</sup> در سال ۱۹۱۹ برای دریای ایریش <sup>۲</sup> معرفی شد [۸]. در هر دو مورد، ضریب درگ ثابت فرض می شود. باوجوداین، داده های مشاهداتی نشان می دهند که ضریب درگ بستری ثابت در مناطق مختلف محیطهای اقیانوسی ثابت نیست. اگر نوع و اندازهٔ عناصر ناهمواری بستر دریا تغییر کند، طول ناهمواری بستر دریا و درنتیجه ضریب درگ بستری نیز متغیر خواهند بود [۹]. حل معادلههای حاکم بر دینامیک کشند [۱۰– ۱۲] نشان داد که تغییرات ضریب درگ بستری از ناحیهای به ناحیهٔ دیگر متناسب با ساختار و اندازهٔ اجزاء سازندهٔ بستر، همچنین موقعیت اجزاء ناهمواری بستری نسبت به یکدیگر، می تواند از مناطق کم عمق در مطالعههای متعدد دیگر نیز مورد تأیید قرار گرفت [۳، ۱۴، ۱۳].

با توجه به تفاوت دقت مدل های کشندی در اقیانوس باز و آب کم عمق می توان این گونه استدلال نمود که درظاهر توصیف های متفاوتی از اصطکاک بستر (یکی از فاکتور های اصلی شکل گیری کشند در مناطق کم عمق)، ارائه شده است. کاگان<sup>۳</sup> و همکاران؛ برای کمی سازی تغییرات دینامیکی و انرژی کشند سطحی <sub>2</sub>*M* ناشی از تغییرات مکانی ناهمواری بستر دریا در حوزهٔ اروپای شمالی از نسخهٔ تغییریافتهٔ مدل سه بعدی هیدروستاتیکی اجزاء متناهی 4-QUODDP استفاده تغییرات مکانی ضریب در گ بستری، به بهبود دقت محاسبه دامنه، فاز و سرعت جریان های کشندی منجر می شود. این مسئله در مجاورت نقاط آمفی درومیک<sup>۴</sup> بیش از سایر مناطق است.

در سال ۱۳۹۱ در قالب طرح پایش و مطالعات شبیه سازی سواحل کشور که سازمان بنادر و دریانوردی انجام داد، در بخش شبیه سازی جریان های کشندی در خلیج فارس، دریای عمان و ضریب زبری بستر بر اساس رابطه مانینگ<sup>6</sup> برای اعمال به مدل مایک ۲۱ در مناطق ساحلی استان هرمزگان مورد ارزیابی قرار گرفت. این رابطه که یک رابطهٔ تجربی است به وسیلهٔ مانینگ در سال ۱۸۹۰، برای محاسبهٔ جریان

میانگین در کانال های سیال روباز معرفی شد. با استفاده از این رابطه سرعت میانگین با استفاده از عدد مانینگ به ناهمواری بستری به شکل  $N^{2/3}S^{1/2} = V$  مربوط می شود؛ که در آن (U.S. مشریب تبدیل از واحد متریک به سیستم واحد . (سیستم اوحاد و اندازه گیری موسوم به واحد انگلیسی)؛ محدد مانینگ مرتبط با ناهمواری بستری؛  $R_h$  شعاع میدرولیکی و 8 شیب بستری کانال هستند. در مطالعهٔ یادشده عدد مانینگ در محدودهٔ استان هرمز گان  $s / m^{1/3}$  ۵ و در انتهای شمال غربی خلیجفارس تا  $s / m^{1/3}$  ۲ م

در مطالعهای دیگر و با روش مشابهی، رنجی و سلطانپور در سال ۱۳۹۲ حساسیت مدل مایک ۲۱ به ضریب زبری بستری و بررسی دقیق نتایج شبیهسازی با این مدل را به روش محاسبه ضریب زبری بستری با استفاده از ضریب مانینگ موردبررسی قرار دادند [۱۶].

اساس هر دو مطالعهٔ گفتهشدهٔ اخیر روش نیمه تجربی محاسبه ضریب زبری بستر است.

با توجه به مطالب قبل در خصوص اهمیت ضریب درگ بستری، در این مطالعه با استفاده از یک راهکار هیدرودینامیکی که برای محاسبهٔ ضریب درگ بستری توسط کاگان ارائه شده است [ ۱۷ – ۱۸]، توزیع مکانی ضریب درگ بستری متناسب با تغییرات مکانی ناهمواری بستری دریا در تنگهٔ هرمز محاسبه شده است.

## ۲. مواد و روشها

در این مطالعه یک راهکار هیدرودینامیکی برای محاسبهٔ ضریب درگ بستری مورداستفاده قرار گرفت. این روش بهوسیلهٔ کاگان [ ۱۷ – ۱۸]، معرفی و در مطالعات متعددی برای دریای سفید، یک حوزه آزمایشگاهی و حوزهٔ اروپای شمالی مورداستفاده قرار گرفته است [۲، ۴، ۱۹، ۲۰، ۲۱]. در این روش، بستر دریا بر اساس مقایسهٔ ارتفاع ناهمواری های بستری با ضخامت لایهٔ ناروان بستری به سه نوع هموار، نیمه هموار و ناهموار تقسیم می شوند. چنانچه ارتفاع اجزاء ناهمواری بستری از ضخامت لایهٔ ناروان کوچکتر باشند،

بستر ازنظر هیدرودینامیکی هموار فرض می شود. ضخامت این لایهٔ مرزی با رابطهٔ  $9U_* = v / 9U_*$  محاسبه می شود که در آن  $U_*$  دامنهٔ تغییرات سرعت اصطکاکی و v ضریب ناروانی سینماتیکی است. اگر ارتفاع اجزاء ناهمواری هماندازه با ضخامت لایهٔ یاد شده باشد، بستر نیمه هموار و چنانچه ارتفاع اجزاء ناهمواری به طور قابل ملاحظه ای از ضخامت لایهٔ ناروان بستری بزرگتر باشد، بستر دریا ازنظر هیدرودینامیکی ناهموار در نظر گرفته می شود. همچنین به جای سرعت در لایهٔ مرزی بستری از دامنهٔ نوسانات سرعت در لایهٔ مرزی سلوح هموار و ناهموار هیدرودینامیکی به ترتیب عبارتند از سطوح هموار و ناهموار هیدرودینامیکی به ترتیب عبارتند از سرعت اصطکاکی،  $k_s$  زیری معادل نیکورادزه<sup>9</sup> هستند.

یــک روش ســاده تعریـف  $z_0$  بــرای سـطح نیمــههــوار هیدرودینامیکی استفاده از فرمول درونیابی است:

$$\frac{Z_0}{Z_0^r} = 1 + \frac{10}{3} \operatorname{Re}_*^{-1} \tag{1}$$

این رابطه، مجانب های لازم برای سطوح هموار و ناهموار دد  $\operatorname{Re}_{*} = U_{*}k_{*} / \nu$  هيـدروديناميكي را دارد. در اينجـا رينولدز لاية مرزى بسترى برحسب دامنة تغييرات سرعت اصطکاکی و زبری معادل نیکورادزه است؛ و  $z_0^r$  ارتفاع ناهمواري تعريف شده به وسيله الست [۱۸]. اين روش ارتباط بين سرعت در لايهٔ مرزى بسترى را با مقدار سرعت در قسمت بالايي لايةمرزي بهخوبي توصيف مي كند. بـا اسـتفاده از این روش نیازی به اعمال نمایهٔ از پیش تعیین شده برای توزيع قائم ويسكوزيته تلاطمي نخواهمد بود. علاوه براين امکان محاسبهٔ تغییر فاز بین تنش بستری و سرعت جریان در خارج از لایهٔمرزی بستری که اغلب از آن چشم پوشی می-شود، نیز فراهم میشود. بهاین ترتیب که فرض شده، درحالت کلی برای بررسی انواع مختلف بستر دریا (ازقبیل بستر ناهموار، نیمه هموار و هموار)، عواملی که در محاسبهٔ ضریب در گ بستری در لایهٔ مرزی بستر نقش ایفا می کنند  $\phi_0$  (دامنهٔ نوسانات سرعت در لایهٔ مرزی  $U_*$ ، اختلاف فاز  $lpha_{_0}$  بين تنش بستر و سرعت در خارج لايهٔ مرزى بستر و زاويهٔ

چرخش سرعت در داخل لایهٔ مرزی بستری) متأثر از پنج پارامتر به شرح زیر است:

- دامنهٔ نوسانات سرعت در خارج از لایهٔ مرزی بستر،  $\left| \underline{U}_{\infty} \right|$ ؛
  - فركانس نوسانات كشندى، σ؛
    - فركانس اينرسى، f؛
- ارتفاع ناهمواری هیدرودینامیکی z<sub>o</sub><sup>r</sup> که معادل ناهمواری
   هیدرودینامیکی نیکورادزه k<sub>s</sub> تعیین می شود؛
   ضریب ناروانی سینماتیکی سیال v.

با استفاده از تئوری تحلیل ابعادی π می توان وابستگی به پارامترهای گفته شده را به سه عدد بی بعد کاهش داد. این اعداد را می توان به شکل ترکیب دلخواهی از این پارامترها انتخاب نمود. در این مطالعه از سه پارامتر بی بعد به شرح زیر استفاده شده است [۲۱]:

- $\mathbf{Re}^{\mathrm{r}} = \left| \underline{U}_{\infty} \right| z_{_{0}}^{r} / 
  u$  عدد ناهمواری رینولدز، •
- عدد سطحی راسبی،  $\operatorname{Ro}^r = \left| \underline{U}_{\infty} \right| / \sigma z_0^r$ ؛ عدد سطحی راسبی  $f_{\sigma}$ .

انتخاب این پارامترها کاملاً اختیاری است، ولی از آنجاکه ضرایب ارتباط بین این پارامترها در آزمایشهای صورت گرفته به دست آمدهاند، در این مطالعه از ضرایب Re<sup>r</sup> و Ro<sup>r</sup> استفاده می شود.

شیوهٔ استخراج قوانین اصطکاک استفاده شده در این مطالعه در مطالعات کاگان [۱۷ – ۱۸] آمده است. به دلیل طولانی بودن مراحل استخراج این قوانین، در اینجا تنها به معرفی آنها پرداخته میشود. برای بستر نیمه هموار ضریب درگ از حل سه معادلهٔ زیر محاسبه میشود:

$$\begin{bmatrix} A^{2} + \left(B + \log 2^{-5/2}\kappa + \sqrt{\frac{2^{5/2}\kappa}{2.3}}\right)^{2} - C^{2} \end{bmatrix}^{2} \end{bmatrix}^{1/2}$$
  
=  $\log 2^{-5/2}\kappa - \log \frac{1}{4\sqrt{2c_{D}}} - \log \left(1 + \frac{f}{\sigma}\right)$   
 $- \log \left(\frac{1}{Ro^{r}} + \frac{0.63}{4\sqrt{2c_{D}}} \operatorname{Re}^{-1}\right)$  (Y)

$$\phi_{0} = \tan^{-1} \left( A \left/ \left( B + \log 2^{\frac{-5}{2}} \kappa + \sqrt{\left( \frac{2^{\frac{5}{2}} \kappa / 2.3}{4\sqrt{f_{w}}} \right)^{2} - C^{2}} \right) \right) \right)$$

$$\alpha_{0} = \tan^{-1} \left( C / \sqrt{\left(\frac{2^{5/2} \kappa / 2.3}{4 \sqrt{c_{D}}}\right)^{2} - C^{2}} \right)$$
(\*)

که در این معادله ها  $c_{D}$ ، ضریب در گ بستری؛  $\pi$ ، ثابت فون کارمن؛  $\phi$ ، اختلاف فاز بین تنش بستری و سرعت جریان در خارج از لایهٔ مرزی بستری؛  $\alpha$ زاویهٔ چرخش سرعت جریان در لایهٔ مرزی بستر و ضرایب A، B و D ضرایب تناسب هستند که بر اساس اندازه گیری های آزمایشگاهی و میدانی تعیین می شوند. برای تعیین ضرایب تناسب، ابتدا وابستگی تنش بستری به عدد رینولدز جریان، در حالتی که تنش بستری تابعی از عدد موجی راسبی، چرخش سرعت در می شود، ترسیم شد. از برازش داده های اندازه گیری شده آزمایشگاهی مربوط به جریان [2، 0، 1] در لایهٔ مرزی بستر و نمودار ترسیم شده بهترین توافق بین داده های اندازه گیری تجربی و اندازه گیری های آزمایشگاهی، بر اساس رابطه های و 1 به تر تیب برابر با ۲۰/۱۰، ۳۳/۱ و 1/1 باشند[1/1 – 1/1].

رابطهٔ (۱) برای محاسبه ضریب در گ در شرایط حـدی وقتی که ∞ → Ro<sup>r</sup> برای محاسبهٔ ضریب در گ برای بستر هم*وار* با رابطههای (۳) و (۴) به شکل زیر در خواهد آمد:

$$\begin{split} &\frac{1}{2} \Bigg[ A^2 + \Bigg[ B + \log 2^{-5/2} \kappa + \sqrt{\Bigg[ \frac{2^{5/2} \kappa/2.3}{4\sqrt{f_w}} \Bigg]^2 - C^2} \Bigg]^2 \Bigg]^{1/2} \\ &= \frac{1}{2} \Big( \log 2^{-5/2} \kappa + 0.20 \Big) - \log \frac{1}{4\sqrt{f_w}} - \log \Big( 1 + \frac{f}{\sigma} \Big)^{1/2} \\ &\quad + \log \sqrt{\operatorname{Re}^{\mathrm{r}}} \end{split}$$

همچنین در شرایط حدی وقتی که ∞ → Re<sup>r</sup> برای محاسبهٔ ضریب درگ برای بستر ناهموار با رابطههای (۳) و (۴) از

رابطهٔ زیر استفاده می شود:

$$\begin{bmatrix} A^{2} + \left( B + \log 2^{-5/2} \kappa + \sqrt{\left(\frac{2^{5/2} \kappa/2.3}{4\sqrt{f_{w}}}\right)^{2} - C^{2}}\right)^{2} \end{bmatrix}^{1/2} \quad (\mathbf{\hat{\gamma}}) \\ = \log 2^{-5/2} \kappa - \log \frac{1}{4\sqrt{f_{w}}} - \log\left(1 + \frac{f}{\sigma}\right) + \log \operatorname{Ro}^{r} \quad (\mathbf{\hat{\gamma}}) \end{bmatrix}$$

در این مطالعه روابط بیانشده در بالا برای محاسبهٔ ضریب درگ بستر در قالب یک مدول مجزا نوشته شده و برای محاسبه ضریب درگ بستری به ساختار مدل 4-QUODDY اضافه شد.

#### ۳. تئوری و محاسبات

#### ۳-۱. مدل عددی QUODDY- 4. مدل عدد

مدل عددی استفاده شده در این مطالعه، یک مدل غیرخطی سهبعدی اجزاء متناهی است که برای مطالعات مربوط به گردش آبهای اقیانوسی در دانشگاه دارتموث به وسیلهٔ لینچ<sup>۷</sup> و ورنر^طراحی و بعدها توسط لینچ و همکاران تکمیل شد [۲۶-۲۲]. در این تحقیق نسخهٔ تغییریافته ای از این مدل مورداستفاده قرار گرفته است. تفاوت نسخهٔ استفاده شده با نسخهٔ اصلی در مدولی است که در این پژوهش به منظور محاسبهٔ توزیع مکانی ضریب در گ بستری نوشته شده و به مدل اضافه شده است.

این مدل با بهره گیری از شبکهٔ نامنظم مثلثی در راستای افقی و شبکهٔ منظم در راستای قائم، همچنین با دارا بودن مدول-های هارمونیک غیر خطی قابلیت بالایی در بررسی جریان-های آشفتهٔ اقیانوسی دارد. مدل برای حل معادله های حاکم مانند معادله های پیوستگی و ناویراستوکس از روش باقیمانده وزنی گالرکین<sup>۹</sup> با تقریب های بوسنیسک و هیدروستاتیک استفاده می کند. در این مدل از طرحواره بستار تلاطمی برای نشان دادن اختلاط قائم تکانه، گرما و جرم استفاده می شود زاستای قائم بهره می برد.

در مطالعهٔ حاضر دادههای موردنیاز برای تهیهٔ شبکهٔ محاسباتی نامنظم برای استفاده در مدل عددی نقشهٔ عمقسنجی با مقیاس

یک، بیستوپنج هزارم از سازمان جغرافیایی نیروهای مسلح تهیه و با نرمافزار Arc-GIS رقومی شد. شبکه محاسباتی نامنظم با اجزاء مثلثی نیز با استفاده از نرمافزار منبع باز EMC تولید شد (شکل ۲).

این شبکه دربر گیرنده ۷۶۶۴ گره با فواصل متفاوت و ۱۴۱۴۶ جزء مثلثی است. فاصله بین نقاط از ۲۳۰ متر در نزدیک سواحل تا ۵ کیلومتر در مناطق دور از ساحل متغیر است. در راستای قائم محیط موردمطالعه به ۴۱ لایه تقسیم شده است که تراکم لایه ها در نزدیکی بستر به منظور بررسی دقیق تر سرعت جریان در لایهٔ مرزی بستری بیشتر است. به این تر تیب، نوسانات سرعت در لایهٔ مرزی بستری در اثر اصطکاک به راحتی قابل محاسبه است.

به منظور محاسبه گام زمانی از شرط کورانت به شکل به منظور محاسبه گام زمانی از شرط کورانت به شکل  $\frac{1}{\Delta x} \leq \frac{1}{2p+1}$  استفاده شد که در آن c سرعت موج کشندی،  $\Delta x$  ابعاد شبکه ثلثی، 1 - k = q و k مرتبه رانگ-کوتای گالرکین ناپیوسته است که برای گسسته سازی معادله های مدل مور داستفاده قرار گرفته است. مناسب ترین گام زمانی مقداری است که بین مقادیر متناظر به ازای p = q و 2 = q قرار می گیرد [۲۸]. با استفاده از شرط بالا و بر اساس ویژگی شبکهٔ محاسباتی، گام زمانی مور داستفاده در این مطالعه، ۱۰ ثانیه محاسبه و مور داستفاده قرار گرفت.



شکل ۲. شبکهٔ محاسباتی منطقهٔ موردمطالعه تهیهشده با نرمافزار EMC. نقاطی که با علامت × نشان داده شدهاند، موقعیت ایستگاههای اندازه گیری تراز آب دریا را نشان میدهند.

#### ۳-۲. اجرای مدل

بهمنظور اجرای مدل ابتدا لازم است که شرایط مرزی شامل دامنه و فاز کشندی در مرزهای باز به مدل اعمال شود. به دلیل فقدان ایستگاههای اندازه گیری در محدودهٔ مرزهای باز، اطلاعات مربوط به دامنه و فاز کشندی در این مرزها از مدل ''TMD استخراج و مورداستفاده قرار گرفت. این مدل یک

بستهٔ نرمافزاری متلب برای دسترسی به ترکیبات هارمونیک برای مدلهای کشندی با گسترهٔ وسیع جغرافیایی، پیش بینی ارتفاع و جریان کشندی است. این بانک اطلاعاتی قابلیت استخراج دامنه و فاز مؤلفههای مختلف کشندی یا پیش بینی های کشندی به طور جهانی یا منطقه ای خاص را دارد و مبتنی بر داده های ترازسنجی ماهواره تاپیکس/پوزیدون و

تلفیق آنها با اطلاعات ثبت شده از ایستگاه های تراز سنجی است.

## ۳-۳. حساسیتسنجی مدل

ابتدا به عنوان آزمایش کنترل، ضریب در گ ۲۰۰۳ برای باز تولید دینامیک کشند  $M_2$  در تنگهٔ هرمز مور داستفاده قرار گرفت. در اغلب مدل های سه بعدی از مقدار ثابت ۲۰۰۵ برای ضریب درگ بستری استفاده می شود که اند کی از مقدار استاندارد ۲۶۰۰٬۰ معرفی شده به وسیلهٔ تیلور بیشتر است. دلیل این امر می تواند این باشد که میانگین سرعت اتلاف انرژی کشندی (در هر چرخه کشندی) صرف نظر از بعد مدل کشندی باید ثابت باقی بماند. بنابراین اگر مدل دو یا سه بعدی باشد، با پارامتریزه کردن تنش بستری با قانون اصطکاک کشندی در جریان کشندی سه بعدی با مجموع سرعت های اتلاف در لایهٔ مرزی لگاریتمی بستری برابر است، رابطهٔ زیر رای ضرایب پایداری در جریان های کشندی سه بعدی ( $M_2$ 

$$c_{D_3} = c_{D_2} \frac{\left\langle \left| \overline{u} \right|^3 \right\rangle}{\left\langle \left| u_{100} \right|^3 \right\rangle} \tag{V}$$

$$\begin{split} \sum_{i=1}^{n} \left\{ \frac{1}{i} \right\}_{i=1}^{n} \left\{ \frac{1}{i} \right\}$$

 $C_{D3} > C_{D2}$  بزرگۍ تر از یک خواهد بود. درنتیجه نامساوی  $C_{D2} > C_{D2}$  مسحیح خواهد بود. بر اساس همین ملاحظات است که طراحان مدل 4-QUODDY ضریب پایداری را بیشتر از مقدار استاندارد آن در نظر گرفتهاند [۴].

از آنجاکه شروع اجرای مدل از نوع سکون آغازی است، لازم است که نتایج مدل پس از گذشت مدت زمان مشخصی با تغییرات نسبی میانگین چگالی انرژی باروتروپیک کمتر از ٪۵ شده و بهاصطلاح حالت شبه پایا حاصل شده باشد، مورداستفاده قرار گیرند. در این مطالعه شرایط گفته شده بعد از ۱۰ چرخه کشندی از زمان شروع محاسبات حاصل می شود.

با توجه به فایل های ورودی و تنظیمات انجام گرفته، به منظور محاسبه توزیع مکانی ضریب درگ بستری و استفاده از قوانین اصطکاک بستری که در بخش پیشین مورداشاره قرار گرفتند، باید ارتفاع ناهمواری معادل نیکورادزه از طریق مالیبراسیون مدل برای انواع سه گانه بستری تعیین شود. به این منظور پارامترهای زبری مختلف با اندازههای ۲٬۰۰، ۱٬۰ ۱۰٬۰۱ ، ۱۰٬۰ و ۲۰۰۰/ (برحسب متر) در نظر گرفته شده و فرض می شود که بستر در مناطق کم عمق با عمق کمتر از ۵ بیش از ۵۰ متر نیمه هموار است. صحت این فرض با متر ازلحاظ هیدرودینامیکی ناهموار و در مناطق عمیق با عمق جساسیتسنجی نتایج مدل به ازای مقادیر ۱۰۰، ۵۷، ۵۰، ۰۲، مقدار عمق مربوط به مرز بین بستر نیمه هموار و ناهموار تعیین شد.

در نهایت پس از انجام شبیهسازیهای عددی متعدد و انتخاب مقادیر بهینه برای ارتفاع ناهمواری هیدرودینامیکی و مرز بحرانی بین مرز ناهموار و نیمههموار، توزیع مکانی ضریب درگ بستری با استفاده از قوانین اصطکاکی بیان و محاسبه شد.

### ٤. يافتهها

چنانچه عنوان شد؛ هدف از این پژوهش محاسبهٔ توزیع مکانی ضریب در گ بستری با استفاده از بازتولید دینامیک کشند

نیم روزانهٔ  $M_2$  با استفاده از یک راهکار هیدرودینامیکی است. برای دستیابی به این هدف چندین شبیه سازی عددی – همان گونه که در بخش پیشین اشاره شد – در دستور کار قرار گرفت. برای مقایسهٔ نتایج شبیه سازی های انجام شده با داده -های اندازه گیری شدهٔ تراز آب دریا از پارامترهای میانگین خطای برداری مطلق ('MRMSAVE')، میانگین خطای برداری نسبی ('MRASIVE')، میانگین خطای مطلق دامنه ('MAAE') و میانگین خطای نسبی دامنه ('MRAE') با تعاریف زیر استفاده شد:

$$\begin{split} \text{MRMSAVE} &= \\ \frac{1}{N} \sum_{n} \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{A_{on}^2 + A_{mn}^2 - 2A_{on}A_{mn}\cos(\phi_{on} - \phi_{mn})} \end{split} \tag{A}$$

$$MRMSRVE =$$

$$\frac{1}{N} \sum_{n} \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{\sqrt{A_{on}^2 + A_{mn}^2 - 2A_{on}A_{mn}\cos(\phi_{on} - \phi_{mn})}}{A_{on}}$$
(**9**)

$$MAAE = \frac{1}{N} \sum_{n} \left| A_{on} - A_{mn} \right|$$
 (1.)

$$MRAE = \frac{1}{N} \sum_{n} \frac{\left|A_{on} - A_{mn}\right|}{A_{on}} \tag{11}$$

که در آن  $A_{on}$ ،  $\phi_{on}$ ،  $A_{on}$  و  $m_{mn}$  به ترتیب دامنه و فاز کشند نیمروزانهٔ  $M_2$  در n اُمین ایستگاه اندازه گیری و مقادیر متناظر محاسبه شده با مدل هستند.

با در نظر گرفتن عمق ۵۰ متر (با ایدهٔ اولیه از مطالعات استبرگ) به عنوان عمق بحرانی (مرز بین بستر هموار و نیمه هموار)، همچنین مقادیر مختلف ارتفاع ناهمواری به ازای ۳/۰، ۱/۰، ۱۰/۰۱ و ۰/۰۰۱، مدل در پنج مرحله اجرا شد. نتایج مقایسه ای محاسبات مدل با مشاهدات میدانی در هر مرحله در جدول (۱) خلاصه شده اند.

همان گونه که از جدول پیداست، بازسازی دینامیک کشند در منطقهٔ موردمطالعه، هنگامی که ارتفاع ناهمواری در مناطق با عمق کمتر از ۵۰ متر به عنوان ارتفاع نهمواری هیدرودینامیکی معادل نیکورادزه برابر با ۰۰/۰۱ در نظر گرفته میشود، به نتایج بهتری میانجامد. در این حالت میانگین خطای مطلق برداری برای دامنه برابر ۲/۸۰ سانتی متر و

میانگین خطای نسبی برداری برابر با ۴/۳۷ درصد است. در این حالت میانگین خطای مطلق و نسبی دامنه نیز بهتر تیب برابر با ۳/۳۰ سانتی متر و ۵/۱۲ درصد بوده و کمترین مقدار خطا را دارند. حال سؤالی به این شکل مطرح می شود که فرض اولیهٔ عمق ۵۰ متری به عنوان مرز بین بستر ناهموار و نیمه هموار از دید هیدرودینامیکی تا چه حد معتبر است؟

جدول ۱. مقایسهٔ نتایج مدل با مشاهدات میدانی بهازای مقادیر مختلف ارتفاع ناهمواری هیدرودینامیکی

$Z_0$	MAAE (cm)	MRAE (درصد)	MRMSAVE (cm)	(درصد)
•/••• ١	٣/٩۴	9/30	3/13	۴/۷۳
•/••1	٣/٣.	0/14	۲/۸۲	4/37
•/• 1	4/17	۶/۳۳	۳/۴۷	۵/۲۵
•/1	۴/VV	٧/٢٥	۴/۰۷	۶/۰۸
۰/۳	4/9.	٧/۴۳	4/21	۶/۲۷

برای پاسخ به این سؤال، در ادامه حساسیت مدل عددی به مقادیر گوناگون به عنوان مرز بین بستر ناهموار و نیمه هموار موردبررسی قرار گرفت. به این تر تیب که مقادیر ۱۰۰، ۷۵ مراه ۲۰، ۲۵، ۲۵ و ۱۰ متر به عنوان حائل بین این دو نوع بستر در محاسبات مجدد مورد آزمایش قرار گرفتند. نتایج این محاسبات و مقایسهٔ نتایج مربوطه در جدول (۲) ارائه شده اند. چنانچه از جدول (۲) قابل مشاهده است، به ازای تغییر مرز محاسبات صورت نمی گیرد. به این ترتیب که وقتی عمق محاسبات مربوط به دامنه های کشندی مدل نسبت به ایستگاه-بحرانی از ۱۰۰ متر به ۲۵ متر کاهش پیدا می کند؛ خطای محاسباتی مربوط به دامنه های کشندی مدل نسبت به ایستگاه-محاسباتی مربوط به دامنه های کشندی مدل نسبت به ایستگاه-متر این اختلاف به مقدار جزئی کاهش می یابد. این کاهش متر این اختلاف به مقدار جزئی کاهش می یابد. این کاهش جزئی با ادامه کاهش عمق بحرانی به ۱۰ متر دوباره با افزایش جزئی همراه است.

جدول ۲. خطای میانگین مطلق دامنهها به ازای پارامترهای زبری متفاوت						
عمق بحرانی (متر)	MAAE (cm)	MRAE (درصد)	MRMSAVE (cm)	(درصد)		
1	۳/۳	0/18	۲/۸۲	4/47		
Yo	٣/٣	۵/۱۳	۲/۸۲	4/41		
0+	٣/٣	۵/۱۳	۲/۸۱	4/47		
۳.	٣/٣	۵/۱۳	۲/۸۱	4/47		
40	٣/٣	۵/۱۲	۲/۸۲	4/39		
۲.	٣/٢٨	۵/۱۲	۲/۸۱	4/30		
10	٣/٢٨	۵/۱۲	۲/۸۰	4/30		
1.	٣/٢٨	۵/۱۰	۲/۸۰	4/39		

بدین ترتیب چنین نتیجه می شود که آنچه در استفاده از قوانین اصطکاک کاگان برای محاسبه توزیع مکانی ضریب درگ بستری اهمیت بالایی دارد، ارتفاع ناهمواری در نظر گرفته شدهٔ متناسب با ناهمواری نیکورادزه است نه محل قرار گیری خط حائل بین دو نوع بستر متفاوت ازنظر هیدرودینامیکی؛ بنابراین به طور کلی و با استناد به نتایج شبیه-سازی های صورت گرفته، می توان چنین نتیجه گیری نمود که در حالتی که عمق ۱۵ متری (شکل ۳) به عنوان مرز حائل بین ناهمواری هیدرودینامیکی معادل ۲۰۰۱ متر برای محاسبهٔ ضریب در گی برای بستر ناهموار مورداستفاده قرار می گیرد، خطای کمتری در نتایج شبیه سازی عددی با اندازه گیری های میدانی مشاهده می شود.





در نزدیک خطوط ساحلی ایران کمی بیشتر و برابر ۲۰۱۸ و ۲۰۰۲ محاسبه می شود. درواقع ضریب در گ بستری در این منطقه از مقدار ثابت ۲۰۰۵ و حتی ۲۰۰۳ (ثابت تیلور) که به عنوان پیش فرض در اغلب مدل های عددی مورداستفاده قرار می گیرد، نیز کوچک تر است [۲۹]. این مسئله با تکرار شبیه سازی عددی در حالت استفاده از ضریب در گ ثابت در منطقهٔ مور دمطالعه، به ازای مقدار ۲۰۰۳ تأمل بیشتری را بعد از انجام چندین شبیه سازی عددی به منظور انتخاب بهینه ترین مقادیر لازم برای استفاده از قوانین اصطکاک شرح داده شده در بخش مواد و روش ها، با استفاده از قوانین یادشده توزیع مکانی ضریب در گ در منطقهٔ موردمطالعه محاسبه شد (شکل ۴).

همان گونه که در شکل ۴ مشهود است در اکثر مناطق دور از ساحل و در مناطق عمیق تـر درگ اصطکاک برابـر ۰/۰۰۱ و همخوانی دارد [۲۱]. باوجوداین با نتایج بهدست آمده در حوزه اروپای شمالی که در مطالعات مشابه بهوسیلهٔ کاگان و همکاران صورت گرفته است، تطابق ندارد [۳]. دلیل این امر می تواند با ویژگی های مورفودینامیکی و هیدرودینامیکی تنگهٔ هرمز با دریای بارنتس و گرینلند مر تبط باشد. مطالبه می کند. بدین ترتیب به نظر می رسد که حتی به کار بردن ضریب درگ ثابت در مدل های عددی برای منطقهٔ موردمطالعه به منظور پیش بینی های کشندی به دقت بیشتری نیاز دارد و انجام حساسیت سنجی مدل های عددی به این ضریب بایستی مدنظر قرار گیرد. نتایج حاصل از این پژوهش با مطالعات پیشین کاگان و همکاران در دریای سفید



شکل ۴. توزیع مکانی ضریب در گ محاسبه شده در تنگهٔ هرمز

#### ٥. نتيجه گيري

برای محاسبهٔ توزیع مکانی ضریب در گ بستری در تنگهٔ هرمز از نسخه اصلاح شده مدل سه بعدی هیدروستاتیکی اجزاء متناهی 4-QUODDY استفاده شد. تفاوت این نسخه با نسخه اصلی در مدولی است که وابستگی ضریب در گ به پارامترهای مؤثر بر سرعت اصطکاکی را در لایهٔ مرزی بستری توصیف می کند. بدین ترتیب ویژگی های اصطکاکی لایهٔ مرزی بستر شامل جابه جایی فاز بین تنش بستری و سرعت جریان خارج از لایهٔ مرزی بستر، همچنین زاویهٔ چرخش بردار سرعت در لایهٔ مرزی بستر، همچنین زاویهٔ چرخش بردار پروفیل سرعت در این لایه – و قسمت خارجی لایهٔ مرزی بستری، بدون نیاز به تعیین پروفیل ویسکوزیته تلاطمی قائم پیش فرض، مورد ملاحظه قرار گرفتند.

مقایسه نتایج شبیهسازی های عددی صورت گرفته با مشاهدات میدانی به منظور محاسبه توزیع مکانی ضریب درگ بستری در منطقۀ مور دمطالعه نشان داد که در حالتی که مناطق با عمق کمتر از ۱۵ متر ازنظر هیدرودینامیکی نیمه هموار قلمداد شوند؛ با در نظر گرفتن ارتفاع ناهمواری هیدرودینامیکی معادل نیکورادزه برابر با ۰۰۰/۰ به نتایج بهتری در محاسبۀ دامنه و فاز کشندی می انجامد. با توجه به ایس که ضریب درگ بستری در منطقۀ مورد مطالعه از این که ضریب درگ بستری در منطقۀ مورد مطالعه از حساسیت سنجی مدل های عددی پیش بینی کشندی را حتی در صورت استفاده از مقادیر ثابت (در مکان) در تنگۀ هر مز مورد تأکید قرار می دهد. Continental Shelf Research. 2002 Feb 1;22(3):465-84.

- [12] Lu X, Zhang J. Numerical study on spatially varying bottom friction coefficient of a 2D tidal model with adjoint method. Continental Shelf Research. 2006;26:1905-23.
- [13] Aldridge JN, Davies AM. A highresolution three-dimensional hydrodynamic tidal model of the Eastern Irish Sea. Journal of Physical Oceanography. 1993 Feb;23(2):207-24.
- [14] Wang Q. Finite element modeling of tides and currents of the Pascagoula River [dissertation]. Florida: Univ. Central Florida Orlando; 2008. 143 p.

[۱۵] سازمان بنادر و دریانوردی کشور. پروژهٔ شبیهسازی جریانهای جزر و مدی (خلیجفارس و دریای عمان) در آبهای مقابل سواحل استان هرمزگان. تهران: سازمان بنادر و دریانوردی کشور؛ ۱۳۹۱.

- [17] Kagan BA. On the resistance law for an oscillatory, rotating, rough turbulent flow. Izvestiya Atmospheric and Oceanic Physics. 2003;1; 39(6): 754-7.
- [18] Kagan BA. On the resistance law for an oscillatory rotating turbulent bottom boundary layer over incompletely rough and smooth surfaces. Izvestiya Atmospheric and Oceanic Physics. 2005 Nov 1;41(6):768-74.
- [19] Kagan BA, Romanenkov DA. Effect of hydrodynamic properties of the sea bottom on the tidal dynamics in a rectangular basin. Izvestiya, Atmospheric and Oceanic Physics. 2006 Dec 1;42(6):777-84.
- [20] Kagan BA, Timofeev AA. Dynamics and energetics of surface and internal semidiurnal tides in the White Sea.

- [2] Reynolds RM. Physical oceanography of the Gulf, Strait of Hormuz, and the Gulf of Oman—Results from the Mt Mitchell expedition. Marine Pollution Bulletin. 1993 Jan 1;27:35-59.
- [3] Kagan BA, Sofina EV, Rashidi E. The impact of the spatial variability in bottom roughness on tidal dynamics and energetics, a case study: the M 2 surface tide in the North European Basin. Ocean Dynamics. 2012 Dec 1;62(10-12):1425-42.
- [4] Kagan BA, Sofina EV, Rashidi EHA. Influence of the White Sea on Tides in Adjacent Marginal Seas of the North European Basin. Izvestiya Atmospheric and Oceanic Physics. 2013; 49: 107-123.
- [5] Marchuk GI, Kagan BA. Dynamics of Ocean Tides. Leningrad: Gidrometeoizdat; 1991.
- [6] Sternberg RW. Friction factors in tidal channels with differing bed roughness. Marin Geology. 1993; 6: 243-260.
- [7] Sternberg RW. Predicting initial motion and bedload transport of sediment particles in the shallow marine environment, Shelf Sediment Transport. Strasburg: Dowden, Hutchison and Ross Inc; 1972.
- [8] Jonsson IG. A new approach to oscillatory rough turbulent boundary layers. Ocean Engineering. 1980 Jan 1;7(1):109-52.
- [9] Heathershaw AD. Measurements of turbulence in the Irish Sea benthic boundary layer. In: McCave IN, editor. The Benthic Boundary Layer. Boston. Springer; 1976. p.11-31
- [10] He Y, Lu X, Qiu Z, Zhao J. Shallow water tidal constituents in the Bohai Sea and the Yellow Sea from a numerical adjoint model with TOPEX/Poseidon altimeter data. Continental Shelf Research. 2004; 24: 1521-29.
- [11] Heemink AW, Mouthaan EE, Roest MR, Vollebregt EA, Robaczewska KB, Verlaan M. Inverse 3D shallow water flow modelling of the continental shelf.

## پىنوشت

- 1. Teylor
- 2. Irish sea
- Kagan
- 4. Amphidromic points
- 5. Manning's equation
- 6. Nikuradze equivalent roughness
- 7. Lynch
- 8. Werner
- 9. Galerkin weak form
- 10. Tide Model Driver(TMD)
- 11. The Mean RMS Absolute Vector Error (MRMSAVE)
- 12. The Mean RMS Relative Vector Error (MRMSRVE)
- 13. The Mean Absolute Amplitude Error (MAAE)
- 14. The Mean Relative Amplitude Error (MRAE)

Izvestiya Atmospheric and Oceanic Physics. 2005;41:498-512.

- [21] Kagan BA, Timofeev AA, Rashidi EHA. Effect of Spatial Inhomogeneity of the Resistance Coefficient on the Dynamics of the M2 Tidal Wave in the White Sea. Izvestiya Atmospheric and Oceanic Physics. 2012;48:487-500.
- [22] Ip JT, Lynch DR. Comprehensive Coastal Circulation Simulation using Finite Elements: Nonlinear Prognostic Time-Stepping Model. QUODDY3 User's Thayer Manual. USA: School of Engineering at Dartmouth College; 1995 May 12. Report No. NML95-1
- [23] Lynch DR. Three-dimensional diagnostic model for baroclinic, wind-driven and tidal circulation in shallow seas. FUNDY 4 User's Manual. Hanover: USA: Thayer School of Engineering at Dartmouth College; 2005.
- [24] Lynch DR, Werner FE. Three-dimensional hydrodynamics on finite elements. Part I: Linearized harmonic model. International Journal for Numerical Methods in Fluids. 1987 Sep 1;7(9):871-909.
- [25] Lynch DR, Werner FE. Three-dimensional hydrodynamics on finite elements. Part II: Non-linear time-stepping model. International Journal for Numerical Methods in Fluids. 1991 Apr 5;12(6):507-33.
- [26] Lynch DR, Werner FE, Greenberg DA, Loder JW. Diagnostic model for baroclinic and wind-driven circulation in shallow seas. Continental Shelf Research. 1992;12:37-64.
- [27] Dolbow J, Belytscho T. Numerical integration of the Galerkin weak form in meshfree methods. Computational Mechanics. 1999;23(3): 219-230.
- [28] Kubatko EJ, Dawson C, Westerink JJ. Time step restrictions for Runge–Kutta discontinuous Galerkin methods on triangular grids. Journal of Computational Physics. 2008 Dec 1;227(23):9697-710.
- [29] Taylor GI. Tidal friction in the Irish Sea. London: Philosophical Transactions of the Royal Society; 1919.