



مدل‌سازی عددی پخش امواج سیالاب در شبکه‌های فاضلاب با استفاده از روش اچ‌آل‌اسی تغییریافته در حالت یک‌بعدی و دو‌بعدی

حسین مهدیزاده^{۱*}, هادی چهاربیدی^۲, صادق موید^۳

- ۱- استادیار، مهندسی عمران، دانشگاه بیرجند، بیرجند
 - ۲- کارشناس ارشد، مهندسی عمران، دانشگاه تحصیلات تکمیلی و فناوری پیشرفته، کرمان
 - ۳- کارشناس ارشد، مهندسی عمران، دانشگاه سیستان و بلوچستان، زاهدان
- * بیرجند، صندوق پستی 615/97175 hossein.mahdizadeh@birjand.ac.ir

چکیده

مدل‌سازی امواج سیالاب در داخل شبکه‌های فاضلاب شهری بسیار پیچیده است. این پیچیدگی به صورت کلی ناشی از پخش رزیمهای مختلفی از جریان در داخل شبکه‌های فاضلاب است که ممکن است در نقاط تقاطع شبکه، با یکدیگر برخورد نمایند. هدف اصلی در مقاله حاضر، مدل‌سازی و تقریب هیدرودینامیک این نوع از برخوردهای جریان با استفاده از معادلات آب‌های کم‌عمق است. برای حل معادلات آب‌های مدل‌سازی در اینجا، از حل ریمان تقریبی اچ‌آل‌اسی مرتبه دوم بهره گرفته می‌شود که قادر است با استفاده از نوعی از ترکیب سرعت‌های ریمان، کم‌عمق در اینجا، از حل سطوح خشک و تر شبیه‌سازی نماید. عبارات اصطکاک در مدل موردنظر به طور جداگانه‌ای در داخل عبارات منبع لحاظ پخش امواج را بر سطوح خشک و تر شبیه‌سازی می‌نماید. عبارات اصطکاک برای شبیه‌سازی امواج انساطوی و ایستا، بر سطح خشک و تر می‌گردد. در ابتدا، الگوی عددی معرفی شده بدون در نظر گرفتن عبارات اصطکاک برای شبیه‌سازی امواج انساطوی و ایستا، بر سطح خشک و تر اعمال شده و نتایج حاصل، با حل دقیق مقایسه می‌گردد. سپس عبارات اصطکاک برای مدل آب‌های کم‌عمق معرفی شده، لحاظ گردیده و مسئله شکست سد در حالت یک‌بعدی در حالت‌های خشک و تر با نتایج حاصل از نرم‌افزار استار سی‌دی که یک حل کننده معادلات ناوبر استوکس است، مقایسه می‌گردد. در نهایت، برخورد امواج سیالاب در حالت دو بعدی در یک شبکه فاضلاب با مقطع مستطیلی در نظر گرفته شده و مجدداً نتایج با نرم‌افزار استار سی‌دی صحبت‌سنجی می‌گردد. نتایج عددی حاصل نشان می‌دهد که الگوی عددی ارائه شده در دو حالت یک و دو بعدی تطابق بسیار خوبی با حل دقیق و حل کننده معادلات ناوبر استوکس دارد.

اطلاعات مقاله

مقاله پژوهشی کامل	1396
دریافت: 20 خرداد 1396	
پذیرش: 26 خرداد 1396	
ارائه در سایت: 29 تیر 1396	

کلید واژگان:

- معادلات آب‌های کم‌عمق
- حل کننده ریمان اچ‌آل‌اسی
- برخورد موج‌ها
- شبکه فاضلاب
- معادلات ناوبر استوکس

Numerical Modelling of Flood Waves Propagation in Sewer Networks using One- and Two-Dimensional Modified HLLC Method

Hossein Mahdizadeh^{1*}, Hadi Cheharbidi², Sadegh Moodi³

1- Department of Civil Engineering, University of Birjand, Birjand, Iran.

2- Department of Civil Engineering, Kerman Graduate University of Advanced Technology, Kerman, Iran.

3- Department of Civil Engineering, University of Sistan and Baluchestan, Zahedan, Iran.

* P.O.B. 615/97175 Birjand, Iran, hossein.mahdizadeh@birjand.ac.ir

ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper

Received 10 June 2017

Accepted 16 June 2017

Available Online 20 July 2017

Keywords:

Shallow water equations
HLLC Riemann solver
Interacting bores
Sewer network
Navier-Stokes equations

ABSTRACT

Modelling of flood waves within surface and subsurface network is quite complicated. This complexity is mainly with respect to different flow regimes propagation into the sewer network which interact with each other at connections between underground networks. The main purpose of the present paper is modelling and hydrodynamic prediction of these types of bore interactions using the shallow water equations. The shallow water equations are then solved using a second-order accurate HLLC Riemann which is able to model the wave propagation over wet and dry states based upon a combination of particular Riemann wave speeds. Friction terms are treated in a separate way within the associated source terms. First, the numerical solver is employed to model the shock and rarefaction waves over the wet and dry states and the achieved numerical results are compared with the exact solution. Then, the effect of friction terms for the one-dimensional dam failure propagation over wet and dry bed is considered and the computed results are compared with the STAR-CD which is a Navier-Stokes solver. Finally, two-dimensional flood wave propagation is modelled within a rectangular sewage section and the obtained results are validated with the three-dimensional STAR-CD results. The numerical results demonstrate that the defined numerical solver in both one and two-dimensional provides very good agreement with the exact solution and Navier-Stokes solver.

- مقدمه

پخش سیالاب در شبکه فاضلاب از موضوعات مهم و پیچیده در مهندسی عمران و مکانیک است. این نوع از پیچیدگی بیشتر به دلیل وجود نقاط تقاطع های مختلف در شبکه فاضلاب و امکان برخورد رزیمهای مختلف جریان در این

Please cite this article using:

H. Mahdizadeh, H. Cheharbidi, S. Moodi, Numerical Modelling of Flood Waves Propagation in Sewer Networks using One- and Two-Dimensional Modified HLLC Method, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 17, No. 7, pp. 273-282, 2017 (in Persian)

برای ارجاع به این مقاله از عبارت ذیل استفاده نمایید:

www.modares.ac.ir

استفاده کرد. پیش‌بینی‌های مدلش بسیار نزدیک به نتایج آزمایشگاهی انجام گرفته در دانشگاه تینینگهاوا بود [6]. سازی و همکاران در سال 2011 سیستم معادلات مورفوردینامیک را با استفاده از روش حجم محدود گودونو و حل کننده اچ‌ال‌اسی در حالت چفت‌شده^{۱۰} حل کردند. آن‌ها روش خود را در سه حالت مختلف شکست سد آزمایش کردند [7].

در سال 2014 بی و همکاران یک مدل عددی حجم محدود نوع گودونو با دقت مرتبه دوم را بر شبکه‌های غیریکنواخت به منظور شبیه‌سازی جریان شکست سد توسعه دادند. آن‌ها جهت تقریب شارها از حل کننده ریمان اچ‌ال‌اسی استفاده کرده و سپس مدل خود را در سه حالت آزمایش کردند. این سه حالت عبارت از موج ناشی از شکست سد روی یک سطح صاف و خشک، شبیه‌سازی جزیی شکست سد و استفاده از سیلاب ناشی از شکست سد در رودخانه است. نتایج شبیه‌سازی آنان نشان داد که مدل پیشنهادی دقیق بوده و مزیت اصلی آن در حالتی است که جریان روی سطوح پیچیده قرار دارد [8].

کسریوانی و همکاران در سال 2015 جریان سیلاب را با استفاده از معادلات آب‌های کم‌عمق با عمق متوسط مدل‌سازی کردند که در آن جریان آب خروجی از مجرای روی سطح زمین به عنوان یک مؤلفه منبع اضافی در نظر گرفته شد. آن‌ها از یک روش تسخیر موج ایستای حجم محدود برای حل معادلات آب‌های کم‌عمق بر یک شبکه دو بعدی غیریکنواخت مطابق مدل فیزیکی استفاده و نتایج عددی را با نتایج آزمایشگاهی مقایسه کردند [9].

هدف اصلی در این مقاله استفاده از یک مدل دقیق براساس روش ریمان تقریبی اچ‌ال‌اسی تغییریافته برای شبیه‌سازی برخورد و پخش امواج سیلاب در حالت دو بعدی بر بستر خشک است [10]. مدل معرفی شده در اینجا خوش‌توازن بوده و قادر است با استفاده از ترکیب سرعت‌های مختلف ریمان پخش جریان و برخورد جریان‌های مختلف را بر سطوح خشک پیش‌بینی کند. به علاوه الغوی عددی معرفی شده می‌تواند رفتار مناسبی را در حضور مؤلفه‌های منبع مانند اصطکاک و تغییرات کف از خود نشان دهد. براساس مطالعات انجام شده هیچ توسعه‌ای از معادلات آب‌های کم عمق با استفاده از روش اچ‌ال‌اسی برای مدل‌سازی برخوردهای پیچیده جریان بهخصوص در حالت دو بعدی و با دقت مرتبه دوم ارائه نگردیده است. مدل‌های ارائه شده تاکنون براساس روش پخش موج بوده که به طور کلی در آن‌ها برخورد سیلاب با جریان خروجی از شبکه فاضلاب بر پستر خشک شبیه‌سازی شده‌اند [10,5]. همان‌طور که پیشتر نیز یاد شد از نظر محاسباتی به دلیل استفاده از سرعت دقیق ریمان به صورت بی‌پیچیده است. در این روش عددی ارائه شده در این‌جا می‌تواند به صورت یک جایگزین مناسب برای روش پخش موج جهت شبیه‌سازی برخوردهای پیچیده جریان بر سطح خشک به کار گرفته شود. در این مقاله اثرات عبارات اصطکاک در نظر گرفته شده در معادلات آب‌های کم عمق با نتایج حاصل از معادلات ناویر استوکس در شرایط بدون لغزش^{۱۱} مقایسه می‌شوند.

ادامه مقاله حاضر این صورت است: در ابتدا معادلات آب‌های کم عمق با مؤلفه‌های منبع معرفی می‌شوند. سپس به بیان روش اچ‌ال‌اسی پرداخته شده و سرعت‌های موج بر بسترها خشک و تراویح می‌شوند. سپس توسعه روش عددی در حالت دو بعدی بیان شده و در نهایت صحت‌سنجی الغوی عددی معرفی شده در حالت یک بعدی و دو بعدی با استفاده از پاسخ‌های

کرد، اما افزایش اتصالات در شبکه فاضلاب از نظر هیدرولیکی و اقتصادی مقرر نبود. بنابراین پیش‌بینی درست پخش امواج سیلاب در شبکه فاضلاب امری بسیار مهم و ضروری است.

به این منظور روش‌های پیش‌بینی باید قابلیت مدل‌سازی برخورد امواج و پخش امواج سیلاب در بستر خشک و ترا و وجود عبارات اصطکاک را داشته باشند. انتشار امواج سیلاب در شبکه فاضلاب می‌تواند در حالت کلی با حل معادلات ناویر استوکس با قابلیت سطح آزاد مدل شود، اما حل این معادلات به خصوص در حالت سه‌بعدی بسیار پیچیده و زمان‌گیر است. معادلات آب‌های کم‌عمق مجموعه‌ای از قوانین بقا که قادر به تقریب هیدرودینامیک جریان است. برای حل معادلات آب‌های کم‌عمق از روش‌های عددی مختلفی می‌توان استفاده کرد که در این بین روش حجم محدود توجه بسیاری از حقوقین را در سال‌های اخیر به خود جلب کرده است. انواع مختلفی از روش‌های حل معادلات آب‌های کم‌عمق براساس روش حجم محدود نوع گودونو^۱ توسط لیوک [1] و تورو [3,2] گردآوری شده‌اند که می‌توان به روش‌های افرویاس^۲، اشر^۳، اچ‌ال‌اسی^۴ و الگوی پخش امواج اشاره کرد.

تفاوت اصلی در این روش‌ها محاسبه مؤلفه‌های شار و سرعت انتشار امواج ایستا^۵ و انبساطی^۶ برای یک مسئله ریمان است. به طور کلی از دو روش مختلف برای محاسبه سرعت انتشار امواج شکل گرفته در مسئله ریمان استفاده می‌شود. در روش نخست محاسبه سرعت انتشار امواج بر مبنای حل‌های تحلیلی صورت می‌پذیرد. این روش در بسیاری از موارد بسیار دقیق و قادر به مدل‌سازی جریان بر سطوح خشک یا نزدیک به خشک است. از سویی مشکل اصلی آن وقت‌گیر بودن و حل معادلات غیرخطی به صورت همزمان در هر گام زمانی برای روش حجم محدود است. در روش دوم از حل‌های تقریبی ریمان مانند روش رو^۷، برای محاسبه سرعت امواج ایستا و انبساطی استفاده می‌شود. مزیت اصلی این روش سرعت بسیار بالا و دقت آن به خصوص برای مدل‌سازی جریان بر سطوح ترا است، ولی این روش برخلاف حل تحلیلی ریمان قادر به تخمین سرعت‌های انتشار امواج بر سطوح خشک نبوده و منجر به پاسخ‌های غیرفیزیکی می‌شود [4]. محاسبه سرعت انتشار جریان بر سطح خشک تفاوت اصلی روش کلوریتم پخش امواج و روش اچ‌ال‌اسی است. الگوی پخش موج از نوعی سرعت انتشار بهره می‌گیرد که ترکیبی از سرعت‌های تقریبی و دقیق ریمان و از لحاظ محاسباتی به بی‌پیچیده است [5].

آپوستولیو از یک مدل عددی ارتقا یافته برای شبیه‌سازی سیلاب استفاده کرد. او در مدل عددی خود از یک نسخه جدید از معادلات آب‌های کم‌عمق با متغیر چگالی افقی و مؤلفه‌های منبع در حالت توازن بهره برداشت که برای جریان در سطوح پیچیده بسترها ترا و خشک و مسائل با بسترها قابل فرسایش طراحی شده‌اند. روش عددی او بر پایه یک روش حجم محدود نوع گودونو و حل کننده تقریبی ریمان اچ‌ال‌اسی بوده که در آن جهت ایجاد دقت مضاعف از روش ماسیل-هندکوک^۸ استفاده شده است. او از مدل عددی خود برای شبیه‌سازی جریان شکست سد جزیی در یک کانال قابل فرسایش

¹ Godunov

² FVS

³ Osher

⁴ HLL

⁵ HLLC

⁶ Shock waves

⁷ Rarefaction wave

⁸ Roe

⁹ MUSCL-Hancock

¹⁰ Coupled

¹¹ No slip condition

روش حل به جهت y توسعه می‌یابد. شار عددی $F_{i \pm \frac{1}{2}, j}$ با حل ریمان تقریبی

اچ‌ال‌اسی به صورت رابطه (5) قابل بیان است [2].

$$F^{\text{HLLC}} = \begin{cases} F_L & \text{اگر } 0 \leq s_L \\ F_{*L} & \text{اگر } s_L \leq 0 \leq s_* \\ F_{*R} & \text{اگر } s_* \leq 0 \leq s_R \\ F_R & \text{اگر } 0 \geq s_R \end{cases} \quad (5)$$

در آن U_L و U_R شرایط چپ و راست سلول مورد نظر است. F_{*L} و F_{*R} شرایط چپ و راست محدوده ستاره‌دار که با یک موج برشی (تماسی) تفکیک شده‌اند، s_* و s_R به ترتیب سرعت امواج چپ، راست و برشی (تماسی) که در شکل 1 ساختار موج فرضی اچ‌ال‌اسی نشان داده شده است.

بردارهای شاری F_{*L} و F_{*R} به صورت رابطه (6) تعریف می‌شوند.

$$\begin{aligned} F_{*L} &= F_L + s_L(U_{*L} - U_L) \\ F_{*R} &= F_R + s_R(U_{*R} - U_R) \end{aligned} \quad (6)$$

برای مدل‌سازی دقیق امواج ایستا و انبساطی برای روش اچ‌ال‌اسی، شناخت درست سرعت‌های موج s_L و s_R ضروری است که انتخاب‌های مختلفی برای آن‌ها می‌توان در نظر گرفت. فرآکارولو و تورو از فرض دو موج انبساطی برای سرعت‌های s_L و s_R استفاده کردند [13]. تورو سرعت‌های موج جدیدی معرفی کرد که هنگام وجود موج ایستا، کارایی قابل قبولی را دارا بود [3]. در این مقاله از ترکیب سرعت‌های خطوط مشخصه است و بسته به شرایط بستر ترکیب مخفی می‌توانند مقادیر رابطه (7) را داشته باشند.

$$s_L = \begin{cases} u_L - q_L \cdot \sqrt{gh_L} & \text{اگر } h_L > 0 \\ u_R - 2 \cdot \sqrt{gh_R} & \text{اگر } h_L = 0 \\ u_R + q_R \cdot \sqrt{gh_R} & \text{اگر } h_L > 0 \\ u_L + 2 \cdot \sqrt{gh_L} & \text{اگر } h_L = 0 \end{cases} \quad (7)$$

در اینجا $(k=L, R)$ به صورت رابطه (8) تعریف می‌شود.

$$q_k = \begin{cases} \sqrt{\frac{1}{2} \left[\frac{(h_* + h_k)h_*}{h_k^2} \right]} & \text{اگر } h_* > h_k \\ 1 & \text{اگر } h_* \leq h_k \end{cases} \quad (8)$$

شرایط $(k=L, R)$ به صورت رابطه (9) قابل تعریف است [3].

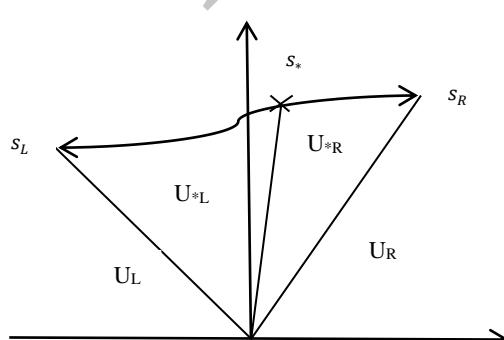


Fig. 1 HLLC hypothesis for Riemann problem solving wave structure

شکل 1 فرض اچ‌ال‌اسی برای ساختار موج حل مسئله ریمان

دقیق و حل‌کننده استار سی دی¹ انجام می‌پذیرد.

2- معادلات حاکم

معادلات آب‌های کم عمق در حالت کلی به صورت رابطه (1) تعریف می‌شوند [1]

$$\begin{aligned} U_t + F(U)_x + G(U)_y &= S \\ U &= \begin{bmatrix} h \\ hu \\ hv \end{bmatrix} \\ F(U) &= \begin{bmatrix} hu \\ hu^2 + \frac{1}{2}gh^2 \\ huv \end{bmatrix} \\ G(U) &= \begin{bmatrix} huv \\ hv^2 + \frac{1}{2}gh^2 \end{bmatrix} \\ S &= \begin{bmatrix} S_1 \\ S_2 \\ S_3 \end{bmatrix} \end{aligned} \quad (1)$$

که در آن u و v به ترتیب مؤلفه سرعت در جهت x ، مؤلفه سرعت در جهت y و عمق جریان است. U بردار مجهولات یا بردار متغیرهای بقایی، $F(U)$ بردار شار در جهت x ، $G(U)$ بردار شار در جهت y و S بردار مؤلفه‌های منبع که در آن S_1 مؤلفه منبع در معادله پیوستگی و S_2 و S_3 مؤلفه‌های منبع در معادله مومنتوم است.

مؤلفه‌های منبع در رابطه (1) در حضور جملات اصطکاک و تغییرات بستر به صورت رابطه (2) تعریف می‌شوند [11].

$$\begin{aligned} S_1 &= \varphi \\ S_2 &= -gh \frac{\partial z_b}{\partial x} - \frac{\tau_{fx}}{\rho} \\ S_3 &= -gh \frac{\partial z_b}{\partial y} - \frac{\tau_{fy}}{\rho} \end{aligned} \quad (2)$$

در آن g شتاب جاذبه، φ مؤلفه منبع در معادله پیوستگی، τ_{fx} تنش برشی در جهت x ، τ_{fy} تنش برشی در جهت y و z_b ارتفاع بستر به صورت رابطه (3) و در آن C_f ضریب اصطکاک بستر جریان است.

$$\begin{aligned} \tau_{fx} &= 0.5C_f u \sqrt{u^2 + v^2} \\ \tau_{fy} &= 0.5C_f v \sqrt{u^2 + v^2} \end{aligned} \quad (3)$$

3- مدل عددی

برای حل رابطه (1) از روش حجم محدود نوع گودونو استفاده می‌شود [12]. گستته‌سازی بقایی صریح حجم محدود نوع گودونو رابطه (1) به صورت رابطه (4) تعریف می‌شود [1].

$$\begin{aligned} U_{i,j}^{n+1} &= U_{i,j}^n - \frac{\Delta t}{\Delta x} \left[F_{i+\frac{1}{2},j} - F_{i-\frac{1}{2},j} \right]^n \\ &\quad - \frac{\Delta t}{\Delta y} \left[G_{i,j+\frac{1}{2}} - G_{i,j-\frac{1}{2}} \right]^n + \Delta t * S^n \end{aligned} \quad (4)$$

در آن $F_{i \pm \frac{1}{2}, j}$ شارهای چپ و راست درون سلولی در جهت‌های x و y است، همچنین Δt و Δx به ترتیب گام زمانی و مکانی فاصله بین سلولی و n موقعیت زمانی است. در این مرحله مسأله اساسی تخمین شار درون سلولی در طریفین سلول محاسباتی است. به طور کلی از روش‌های عددی مختلفی برای تخمین این نوع شار استفاده می‌شود که در این مقاله از حل ریمان تقریبی اچ‌ال‌اسی به منظور محاسبه شار استفاده شده؛ بنابراین در رابطه (3)،

$$S^n = S(U^n), G_{i,j \pm \frac{1}{2}} = G^{\text{HLLC}}, F_{i \pm \frac{1}{2}, j} = F^{\text{HLLC}}$$

به دلیل این‌که شار عددی اچ‌ال‌اسی در حالت دو بعدی در جهت x مشابه جهت y است، تنها به معرفی آن در جهت x پرداخته می‌شود و سپس

¹ STAR-CD

که در آن $\frac{\partial z_b}{\partial x}$ و $\frac{\partial z_b}{\partial y}$ تغییرات شیب بستر در جهت‌های x و y به صورت رابطه (17) تعریف می‌شود.

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial z_b}{\partial x}\right)_{i,j} &= \frac{z_b(i+1/2,j) - z_b(i-1/2,j)}{\Delta x} \\ \left(\frac{\partial z_b}{\partial y}\right)_{i,j} &= \frac{z_b(i,j+1/2) - z_b(i,j-1/2)}{\Delta y} \end{aligned} \quad (17)$$

در این مقاله شیب بستر صفر در نظر گرفته شده است.

همچنین τ_{fx} و τ_{fy} به ترتیب تنش‌های برشی بستر در جهت‌های x و y است که به صورت رابطه (18) تعریف می‌شوند.

$$\begin{aligned} (\tau_{fx})_{i,j} &= 0.5 * C_f * u_{i,j} * \sqrt{u_{i,j}^2 + v_{i,j}^2} \\ (\tau_{fy})_{i,j} &= 0.5 * C_f * v_{i,j} * \sqrt{u_{i,j}^2 + v_{i,j}^2} \end{aligned} \quad (18)$$

در معادلات بالا z_b ارتفاع بستر و C_f ضریب اصطکاک بستر است. در این مقاله این ضریب با توجه به زیری بسترهای مختلف برابر با 0.015 در نظر گرفته شده است. به صورت خلاصه روش عددی معرفی شده می‌تواند جهت حل معادله آب‌های کم‌عمق به صورت زیر به کار رود:

- محاسبه شار روش اچ‌ال‌اسی توسط رابطه (5) با استفاده از سرعت‌های موج و ارتفاع سیال تعریف شده در روابط (7-11).
- حل معادله گودونو در جهت x و محاسبه $U_{i,j}^*$ با استفاده از رابطه (14).
- در نهایت بهروزرسانی بردار مجهولات در جهت y با استفاده از روش گودونو یادشده در رابطه (15).

4- اعتبارسنجی روش حل در حالت عدم وجود اصطکاک

برای ارزیابی عملکرد روش عددی جهت مدل‌سازی حالت‌های مختلف امواج ایستا و انبساطی و بررسی دقیقت سرعت‌های موج معرفی شده برای پخش جریان بر سطوح خشک و تر در این قسمت به بیان چند آزمون عددی مختلف پرداخته می‌شود. در این آزمون‌ها فرض شده که بستر بدون اصطکاک است تا کارایی روش عددی در ارتباط با مؤلفه‌های مختلف مانند سرعت و عمق آب در مسأله ریمان سنجیده شود. تمام این آزمایش‌ها بر یک کanal مستقیم با مقطع عرضی مستطیلی و بستر افقی اجرا می‌شود. در همه موارد طول کanal 50 متر فرض شده که شرایط اولیه مرتبه با آن در جدول 1 نشان داده شده است [3]. در اینجا h عمق کلی آب، u سرعت جریان، x_0 موقعیت ناپیوستگی اولیه و t_{out} زمان خروجی مسأله است. در تمامی نمونه‌ها تعداد سلول‌های حجم محدود و عدد کورانت به ترتیب 100 و 0.9 در نظر گرفته شده است.

در این آزمون‌ها مشخصات عددی مانند عدد کورانت و تعداد گره‌ها در روش عددی و روش دقیق یکسان در نظر گرفته شده است.

4-1- موج انبساطی بحرانی در سمت چپ و موج ایستای راست

داده‌های اولیه در مسأله اول موجود در جدول 1 برای تولید یک پخش موج

جدول 1 داده‌های اولیه طراحی شده توسط تورو [3]

t_{out} (s)	x_0 (m)	u_R (m/s)	h_R (m)	u_L (m/s)	h_L (m)
7	10	0	0.1	2.5	1
2.5	25	0.5	1	-0.5	1
4	20	0	0	0	1
4	30	0	1	0	0
5	25	3	0.1	3	0.1

$$U_{*k} = h_k \left(\frac{s_k - u_k}{s_k - s_*} \right) \begin{bmatrix} 1 \\ s_* \\ v \end{bmatrix} \quad (9)$$

در رابطه بالا تقریب برای سرعت امواج میانی (تماسی) s_* به صورت رابطه (10) قابل بیان است.

$$s_* = \frac{s_L h_R (u_R - s_R) - s_R h_L (u_L - s_L)}{h_R (u_R - s_R) - h_L (u_L - s_L)} \quad (10)$$

در اینجا u_R و h_R مقادیر اولیه چپ و راست برای مسأله ریمان در سطح مشترک سلول حجم محدود است. برای محاسبه مؤلفه h_* برای دو موج ایستا می‌توان از روابط (11) استفاده کرد.

$$\begin{cases} h_0 = \frac{1}{g} \left[\frac{1}{2} \left(\sqrt{gh_L} + \sqrt{gh_R} \right) + \frac{1}{4} (u_L - u_R) \right]^2 \\ g_k(h_0) = \sqrt{\frac{1}{2} g \frac{h_0 + h_k}{h_0 h_k}} \\ h_* = \frac{g_L(h_0)h_L + g_R(h_0)h_R + u_L - u_R}{g_L(h_0) + g_R(h_0)} \end{cases} \quad (11)$$

مقدار h_* در صورت وجود دو موج انساطی به صورت رابطه (12) تعریف می‌شود.

$$h_* = \frac{1}{g} \left[\frac{1}{2} \left(\sqrt{gh_L} + \sqrt{gh_R} \right) + \frac{1}{4} (u_L - u_R) \right]^2 \quad (12)$$

برای اختصاص روش اچ‌ال‌اسی به بعد دوم از روش گسسته‌سازی بعدی استفاده شده که ساده‌ترین روش برای افزایش بعد است [1]؛ بنابراین رابطه (1) به صورت (13) گسسته‌سازی می‌شود.

$$\begin{aligned} U_t + F(U)_x &= S_x \\ U_t + G(U)_x &= S_y \end{aligned} \quad (13)$$

در آن U بردار مجهولات یا بردار متغیرهای بقایی، $F(U)$ و $G(U)$ بردارهای شار در جهت‌های x و y، S_x بردار مؤلفه‌های منبع در

$$S_y = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ -gh \frac{\partial z_b}{\partial y} - \frac{\tau_{fy}}{\rho} \end{bmatrix} \quad \text{جهت } x \text{ و } S_y = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ -gh \frac{\partial z_b}{\partial x} - \frac{\tau_{fx}}{\rho} \end{bmatrix} \quad \text{جهت } y \text{ می‌باشد.}$$

همان‌طور که ملاحظه شد بردار مؤلفه منبع S به دو مؤلفه S_x و S_y برای استفاده از روش گسسته‌سازی بعد تقسیم شد [14].

در بعد اول و در جهت x با z ثابت، معادله حجم محدود گودونو (4) به صورت رابطه (14) نوشته خواهد شد.

$$U_{i,j}^* = U_{i,j}^n - \frac{\Delta t}{\Delta x} \left[F_{i+\frac{1}{2},j} - F_{i-\frac{1}{2},j} \right]^n + \Delta t * S_x^n \quad (14)$$

در جهت y از مقادیر به دست آمده $U_{i,j}^*$ در رابطه بالا به عنوان مقادیر معلوم برای بهروزرسانی بردار مجهولات با استفاده از رابطه (13) با z ثابت استفاده می‌شود که در روش گودونو به صورت رابطه (15) قابل بیان است.

$$U_{i,j}^{n+1} = U_{i,j}^* - \frac{\Delta t}{\Delta x} \left[G_{i,j+\frac{1}{2}} - G_{i,j-\frac{1}{2}} \right]^n + \Delta t * S_y^n \quad (15)$$

رفتار جمله‌های منبع نقشی اساسی در دقت روش‌های عددی و نتایج آن دارد.

رفتار جمله منبع در رابطه (1) به صورت رابطه (16) تعریف می‌شود.

$$S_{i,j} = \begin{bmatrix} 0 \\ -gh_{i,j} \left(\frac{\partial z_b}{\partial x} \right)_{i,j} - \left(\frac{\tau_{fx}}{\rho} \right)_{i,j} \\ -gh_{i,j} \left(\frac{\partial z_b}{\partial y} \right)_{i,j} - \left(\frac{\tau_{fy}}{\rho} \right)_{i,j} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} S_1 \\ S_2 \\ S_3 \end{bmatrix} \quad (16)$$

این آزمون که در آن از داده‌های اولیه مسئله سوم موجود در جدول 1 استفاده شده شامل یک بستر خشک در سمت راست است. حل عددی در این آزمون شامل یک موج انبساطی بوده که بر بستر با شرایط اولیه خشک انتشار می‌یابد. در واقع در اینجا قابلیت الگوی عددی برای تسخیر پیشانی بستر تر بر سطح خشک سنجیده می‌شود.

شکل 4 نتایج مدل عددی حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای مسئله 3 را نشان می‌دهد. همان‌طور که مشاهده می‌شود مدل عددی تطابق مناسبی با حل دقیق داشته و قادر به مدل‌سازی امواج ناپیوسته به وجود آمده بر بستر خشک است. وجود بستر اولیه خشک در برخی از روش‌های عددی منجر به تولید پاسخ‌های غیرفیزیکی می‌شود که بیشتر به دلیل تقریب اشتباه سرعت‌های راستروند و چپروند بستر خشک است. [3]

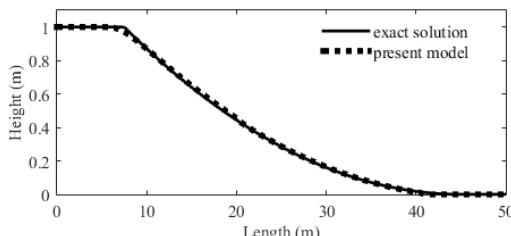
4-4- مسئله ریمان با بستر خشک در چپ

این آزمون مشابه آزمون سوم با این تفاوت که بستر خشک در سمت چپ مسئله ریمان است. هدف اصلی در اینجا بررسی کارایی مدل برای زمانی است که قسمت تر در سمت راست و بستر خشک در سمت چپ مسئله ریمان باشد.

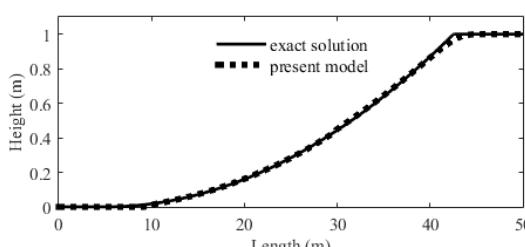
شکل 5 نتایج مدل عددی حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای مسئله 4 را نشان می‌دهد. در اینجا نیز مدل عددی تطابق مناسبی با حل دقیق داشته و قادر به مدل‌سازی امواج ناپیوسته به وجود آمده با بستر خشک در سمت معکوس آزمون سوم را نیز خواهد داشت.

4-5- ایجاد یک بستر خشک

هدف در این آزمون بررسی توانایی الگوی عددی معرفی شده در هنگام وجود امواج انبساطی بر بستر خشک است که برای به وجود آوردن چنین شرایطی از داده‌های موجود در ردیف 5 جدول 1 استفاده می‌شود.



شکل 4 مقایسه نتایج حاصل از مدل حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای شکست سد با بستر خشک در راست



شکل 5 مقایسه نتایج حاصل از مدل حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای شکست سد با بستر خشک در چپ

ایستای راست قوی و یک موج انبساطی چپ بحرانی انتخاب شده است. براساس شکل 2 پروفیل عمق آب را برای نتایج مدل عددی حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] در زمان 7 ثانیه نشان می‌دهد. هدف از این آزمون بررسی کارایی مدل عددی که از ترکیب سرعت‌های مختلف ریمان بهره می‌گیرد، با وجود امواج ایستا و بستر بدون اصطکاک است. مدل عددی تطابق مناسبی با حل دقیق داشته و قادر به مدل‌سازی امواج ایستا خواهد بود.

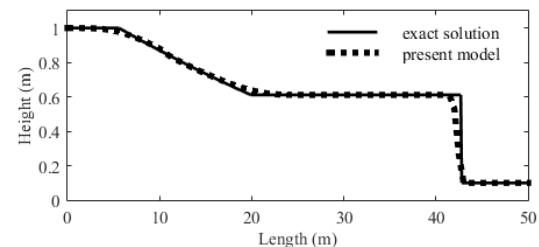
قابلیت یک روش عددی برای شبیه‌سازی امواج ایستا از ویژگی‌های مهم آن است که همان‌طور که در اینجا مشاهده می‌شود، مدل عددی قادر به تسخیر موج ایستای راستروند است. ویژگی مهم دیگر این نمونه عددی، وجود امواج انبساطی بحرانی در چپ است که دارای سرعت مشخصه $\lambda_1 = u$ بوده و از چپ به راست از مقدار مثبت تغییر می‌کند.

4-2- دو موج انبساطی

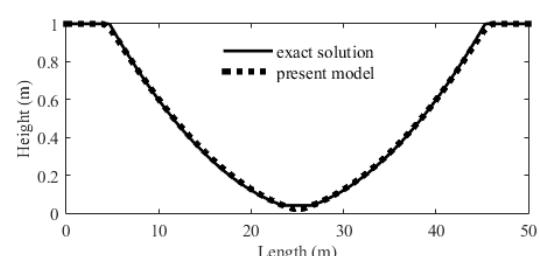
داده‌های اولیه برای مسئله دوم موجود در جدول 1 به منظور تولید دو موج انبساطی قوی انتخاب شده که در جهت مخالف با یکدیگر در حرکت است. شکل 3 پروفیل عمق آب را برای نتایج مدل عددی حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای مسئله 2 در زمان 2.5 ثانیه نشان می‌دهد. هدف از این آزمون بررسی کارایی مدل عددی در حضور امواج انبساطی و بستر بدون اصطکاک است. مدل عددی تطابق مناسبی با حل دقیق داشته و قادر به مدل‌سازی امواج انبساطی نیز خواهد بود.

عمق آب در ناحیه آغاز بین این امواج بسیار ناچیز است. در این آزمون برخی از روش‌های عددی یک عمق منفی محاسبه خواهند کرد که این عمق در مجاورت با امواج انبساطی قوی‌ای تولید می‌شود که به سمت چپ و راست در حال حرکت است و در نهایت موجب واگرایی مدل عددی خواهد شد. [3].

4-3- مسئله ریمان با بستر خشک در راست



شکل 2 مقایسه نتایج حاصل از مدل حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای شکست سد روی بستر مرطوب



شکل 3 مقایسه نتایج حاصل از مدل حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای شکست سد روی سطح خشک

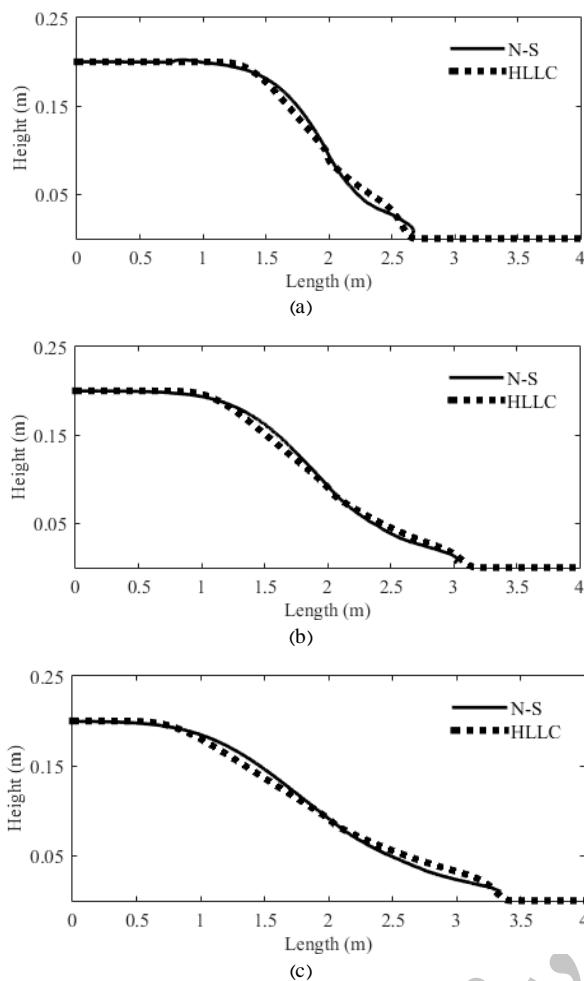


Fig. 7 comparison between results of HLLC SWEs and Navier-Stokes solution for the case of dam break over a dry bed at a- 0.4, b- 0.6 and c- 0.8 s

شکل 7 مقایسه نتایج حل معادلات آب‌های کم‌عمق به روش اِجال‌السی و معادلات ناویر استوکس برای حالت پخش جریان ناشی از شکست سد روی سطح خشک در زمان‌های الف- 0.4، ب- 0.6 و ج- 0.8 ثانیه

تعداد سلوول‌ها و ضریب اصطکاک در مدل آب‌های کم‌عمق نیز به ترتیب برابر با 256 و 0.02 در نظر گرفته شده‌اند. در شکل 8 مقایسه نتایج حل معادلات آب‌های کم‌عمق به روش اِجال‌السی و معادلات ناویر استوکس در زمان‌های 0.4، 0.6 و 0.8 ثانیه نشان داده شده‌اند. محاسبات درصد تطابق بالای میان نتایج را نشان می‌دهند به طوری که حرکت موج ایستا و انبساطی در هر دو روش کاملاً شبیه یکدیگر بوده و بر هم منطبق است. تنها اختلاف به وجود آمده در این جا وجود یک فرورفتگی بلافاصله پس از موج انبساطی راست‌روونده است که بیشتر به دلیل استفاده از مدل آشفتگی کی‌اپسیلون در معادلات ناویر استوکس و نرم‌افزار استار سی دی و ماهیت متفاوت آن با معادلات آب‌های کم عمق است که با گذشت زمان تأثیر خود را از دست می‌دهد. زمان اجرای برنامه نوشته شده براساس معادلات آب‌های کم‌عمق به روش اِجال‌السی برای حالت‌های خشک و تر کمتر از یک ثانیه به طول می‌انجامد در حالی که این زمان برای نرم‌افزار استار سی دی در حالت خشک 145 ثانیه و برای حالت تر 143 ثانیه است. در صورت کوچکتر کردن گام زمانی، مکانی و حد مجاز باقی‌مانده، این زمان در نرم‌افزار به صورت قابل ملاحظه‌ای افزایش می‌یابد.

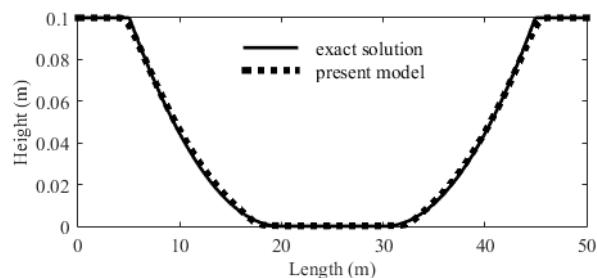


Fig. 6 مقایسه نتایج حاصل از مدل حاضر و حل دقیق ارائه شده توسط تورو [3] برای شکست سد با بستر خشک در وسط

در شکل 6 نتایج الگوی عددی در مقابل حل دقیق نشان داده شده که بیانگر تسخیر دقیق امواج انبساطی قوی بر سطح خشک توسعه الگوی معروفی شده است.

۵- اعتبارسنجی روش حل در حالت وجود اصطکاک

بر خلاف آزمون‌های گذشته در این جا مؤلفه‌های اصطکاک در نظر گرفته شده و نتایج حل عددی با خروجی‌های حل معادلات ناویر استوکس در حالت سه‌بعدی مقایسه می‌شود تا کارایی روش حل بیش از پیش با حضور عبارات اصطکاک مشخص شود. نتایج حل معادلات ناویر استوکس در حالت سه‌بعدی از نرم‌افزار استار سی دی با شرایط بدون لغزش به دست می‌آیند. در این نرم‌افزار از مدل آشفتگی کی-اپسیلون¹ با عدد رینولدز بالا استفاده شده است. شرایط مرزی در این نرم‌افزار در کف به صورت دیوار و برای سطح بالای در تماس با هوا و مرز سمت راست به صورت فشار تعریف شده است. جهت تسخیر امواج سطحی سیال در این نرم‌افزار از یک نوع روش حجم سیال² کارآمد با مقدار برابر 0.5 استفاده می‌شود. شیوه با گام مکانی 0.005 متر در جهت‌های افقی و عمودی تشکیل شده است. گام زمانی و حد مجاز باقی‌مانده نیز برابر با 0.01 در نظر گرفته شده‌اند. در حالت اول پخش جریان ناشی از شکست سد روی سطح خشک مورد بررسی قرار می‌گیرد. حجم آب موجود در سمت چپ برابر [2-0.2] متر مربع است. ارتفاع آب در سمت راست نیز در نرم‌افزار صفر و در حل معادلات آب‌های کم‌عمق یک مقدار بسیار کوچک نزدیک به صفر یعنی 0.0001 در نظر گرفته می‌شود که در نتیجه پخش موج به صورت موج انبساطی است. در مدل آب‌های کم‌عمق از 256 سلوول استفاده و ضریب اصطکاک برابر 0.012 در نظر گرفته شده است. در شکل 7 مقایسه نتایج حل معادلات آب‌های کم‌عمق به روش اِجال‌السی و معادلات ناویر استوکس در زمان‌های 0.4، 0.6 و 0.8 ثانیه نشان داده شده است. همان‌طور که مشاهده می‌شود نتایج مطابقت مناسبی با یکدیگر دارند که نشان‌دهنده کارایی دقیق عبارات اصطکاک به کار رفته در معادلات آب‌های کم‌عمق دارد.

برای اعتبارسنجی مدل آب‌های کم‌عمق در حالت وجود بستر مرطوب، یک حالت آزمایشی دیگر مشابه پیشین در نظر گرفته می‌شود. تنها تفاوت این حالت با مدل گذشته وجود حجم آب ارتفاع 0.1 متر در سمت راست است؛ بنابراین پخش جریان به صورت موج ایستا خواهد بود. مانند قبل در مدل نرم‌افزاری، گام مکانی افقی و عمودی برابر 0.005 در نظر گرفته شده است. گام زمانی و حد مجاز باقی‌مانده به ترتیب برابر 0.01 و 0.001 است.

¹ $k - \epsilon$ turbulence model

² Volume of Fluid

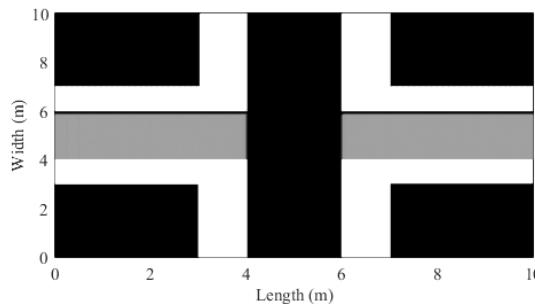


Fig. 9 Initial conditions for flood wave propagation in sewer network
شکل ۹ شرایط اولیه برای پخش موج سیلاب در شبکه فاضلاب

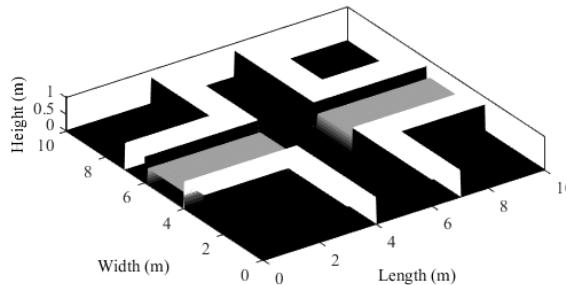


Fig. 10 3D initial condition for flood wave propagation in sewer network
شکل ۱۰ شرایط اولیه سه بعدی برای پخش موج سیلاب در شبکه فاضلاب

یکدیگر در جریان است. زمان شروع برخورد بین رژیم‌های جریان در محل تقاطع آن‌هاست. در زمان $t=0.6\text{ s}$ برخورد اتفاق افتاده که پخش جریان‌ها در جهت عمود بر مسیر اولیه جریان نتیجه آن است. در زمان $t=0.8\text{ s}$ امواج انباشته شده در تقاطع به تدریج به طرف مرزهای داخلی مجرای عمودی طغیان کرده و مجراهای فاضلاب تا حدی با امواج سیلاب پر می‌شوند. تعداد سلول‌های محاسباتی و عدد کورانت برای این مسئله به ترتیب 40000 و 0.35 در نظر گرفته شده است، همچنین ضریب اصطکاک بستر 0.015 است. برای اعمال شرایط مرزی در روش اج‌ال‌اسی، دیواره مرزی صلب به صورت رابطه (19) تعریف می‌شود.

$$h_0 = h_1, \quad (hu)_0 = -(hv)_1 \quad (19)$$

شکل 12 نمایش سه بعدی مدل سازی پخش موج سیلاب در شبکه فاضلاب شکل 9 را با استفاده از نرم‌افزار استار سی‌دی نشان می‌دهد که گراف‌های آن به وسیله نرم‌افزار تک‌پلاس گرفته شده است. در اینجا نیز برای نرم‌افزار استار سی‌دی از مدل آشفتگی کی اپسیلون با عدد رینولدز بالا استفاده شده است. برای جریان آزاد از روش حجم سیال با مقدار برابر 0.5 استفاده شده است [16]. شرایط مرزی در این نرم‌افزار در کناره دیواره‌ها به صورت دیوار و برای

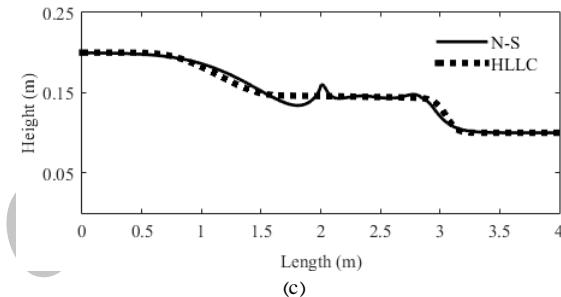
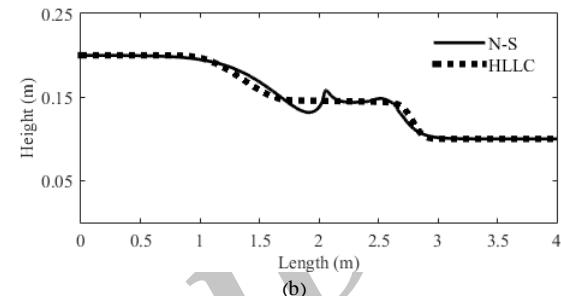
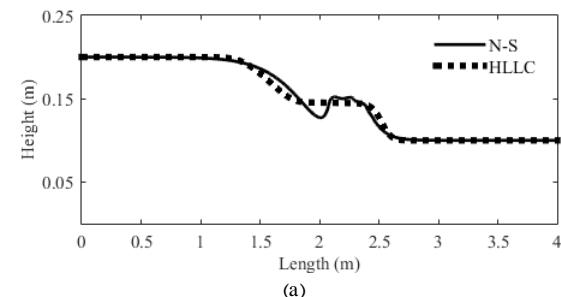
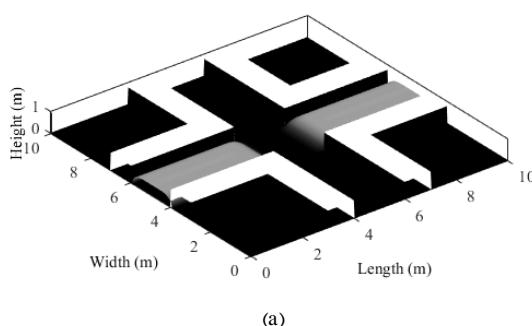


Fig. 8 comparison between results of HLLC SWEs and Navier-Stokes solution for the case of dam break at a- 0.4, b- 0.6 and c- 0.8 s

شکل ۸ مقایسه نتایج حل معادلات آب‌های کم‌عمق به روش اج‌ال‌اسی و معادلات ناویر استوکس برای حالت پخش جریان ناشی از شکست سد روی سطح تر در زمان‌های الف- 0.4، ب- 0.6 و ج- 0.8 ثانیه

۶- کاربرد مدل: پخش موج سیلاب در شبکه مستطیلی فاضلاب

در این پخش به بررسی پخش موج سیلاب در شبکه فاضلاب پرداخته خواهد شد. همان‌طور که گفته شد پخش موج سیلاب در یک شبکه مستطیلی فاضلاب از لحاظ هیدرولیکی به ویژه در نقاط تقاطع به دلیل برهم‌کنش جریانات مختلف سیال پسیار پیچیده است [15].

شرایط اولیه برای ایجاد این نوع برخورد جریان بر سطح خشک مطابق شکل 9 است. در این شکل دو جبهه سیال (آب) در یک شبکه مستطیلی فاضلاب به ابعاد [0 10] [0 10] متر مربع به طور ناگهانی به سمت یکدیگر رها خواهد شد که در زمان صفر دارای طول، عرض و ارتفاع 4، 2 و 0.5 متر است.

این شبکه فاضلاب دارای دو مقطع مستطیلی به عرض 2 متر و دیواره مرزی بوده که در میانه به چهار شاخه تقسیم می‌شود. اگر دو جبهه سیال موجود در شکل 9 به طور ناگهانی رها شوند، در میانه شبکه شاهد برهم‌کنش هیدرولیکی سیال خواهیم بود. شکل 10 نمایش سه بعدی شرایط اولیه برای پخش موج سیلاب در این شبکه را نشان می‌دهد.

در شکل 11 نتایج عددی سه بعدی پخش موج سیلاب در شبکه فاضلاب مستطیلی با شرایط اولیه شکل 10 نشان داده شده است. مطابق شکل 11 در زمان $t=0.2\text{ s}$ ، امواج سیلاب با دو حجم مکعبی اولیه رها شده و به سمت

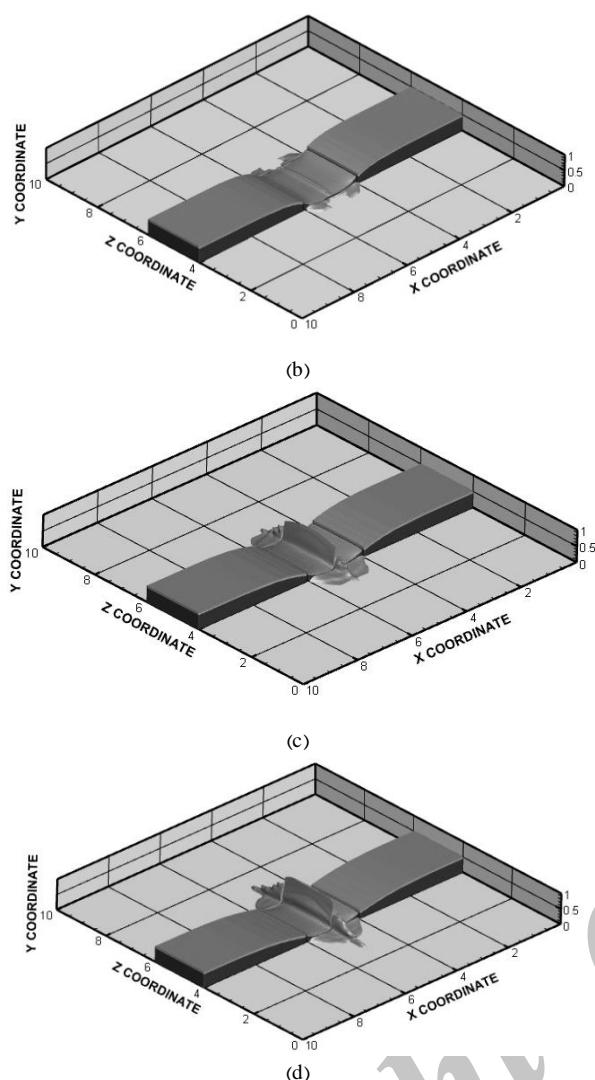


Fig. 12 Navier- Stokes equations 3D results solved by STAR-CD software for flood wave propagation in rectangular channel over a dry bed in a- 0.2, b- 0.4, c- 0.6 and d- 0.8
شکل 12 نتایج سه بعدی معادلات ناویر استوکس حل شده با نرم افزار استار سی دی برای پخش موج سیلاب در کanal مستطیلی در بستر خشک برای زمانهای الف- 0.2، ب- 0.4، ج- 0.6 و د- 0.8 ثانیه

در شکل 14 نمایش دو بعدی مدل سازی پخش موج سیلاب در شبکه فاضلاب در صفحه x-y با استفاده از حل کننده معادلات ناویر استوکس نشان داده شده است.

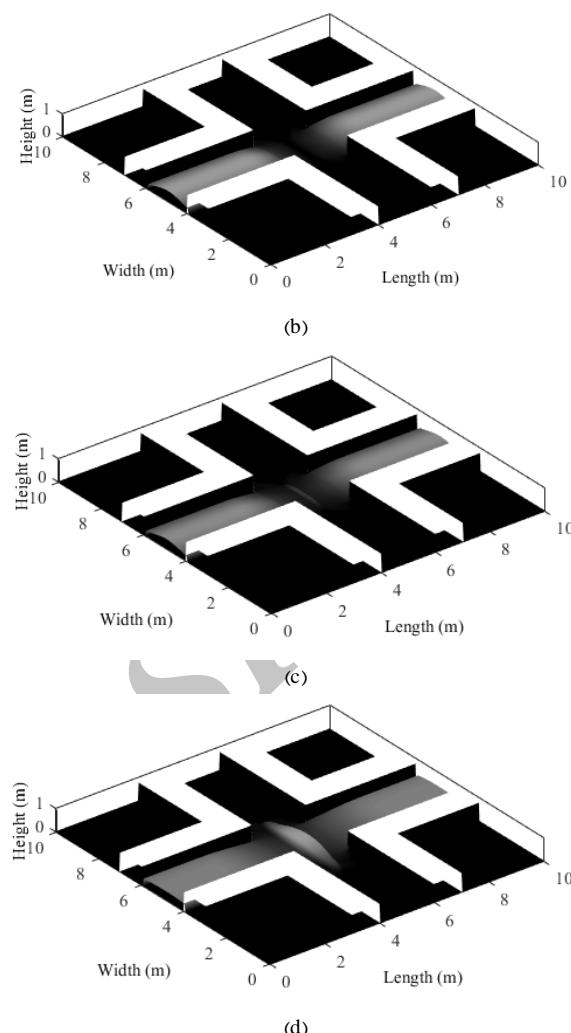
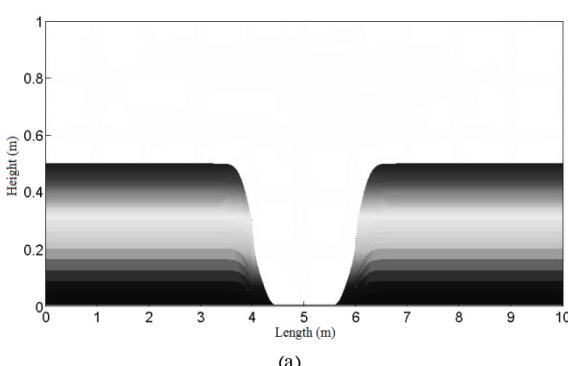
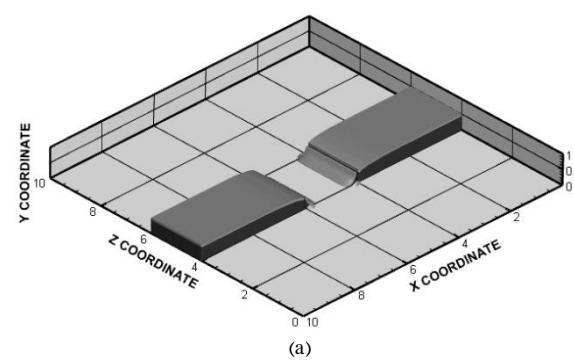


Fig. 11 Results of SWEs for flood wave propagation in rectangular channel over a dry bed in a- 0.2, b- 0.4, c- 0.6 and d- 0.8

شکل 11 نتایج معادلات آب‌های کم‌عمق برای پخش موج سیلاب در کanal مستطیلی روی بستر خشک در زمانهای الف- 0.2، ب- 0.4، ج- 0.6 و د- 0.8 ثانیه

سطحه روباز به صورت فشار تعريف شده است. شبکه با گام مکانی 0.01 متر در جهت‌های افقی و عمودی تشکیل شده است. گام زمانی و حد مجاز باقی مانده نیز به ترتیب برابر با 0.01 و 0.001 در نظر گرفته شده‌اند.

شکل 13 نتایج حل معادلات آب‌های کم‌عمق برای پخش سیلاب در شبکه فاضلاب را در صفحه x-y نشان می‌دهد.



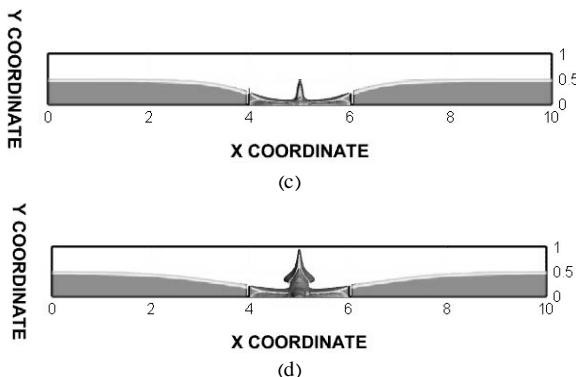


Fig. 14 Navier-Stokes equations 2D results solved by STAR-CD software for flood wave propagation in rectangular channel over a dry bed in a- 0.2, b- 0.4, c- 0.6 and d- 0.8s

شکل ۱۴ نتایج دو بعدی معادلات ناوبر استوکس حل شده با نرم‌افزار استار سی دی برای پخش موج سیلاب روی بستر خشک در کanal مستطیلی در زمان‌های الف- ۰.۲ ب- ۰.۴، ج- ۰.۶ و د- ۰.۸ ثانیه

زمان‌های ۰.۶ و ۰.۸ ثانیه، مقداری اختلاف میان نتایج نرم‌افزاری نسبت به نتایج مدل عددی مشاهده می‌شود که این اختلاف می‌تواند ناشی از وجود فضاهای خالی در مدل ناوبر استوکس باشد. پس از برخورد دو جبهه آب با یکدیگر و افزایش ارتفاع در محل تقاطع، حجم سیال سقوط کرده و در زیر این حجم فضاهای خالی تشکیل می‌شوند. این در حالی است که مدل آب‌های کم‌عمق توانایی شبیه‌سازی این فضاهای را ندارد. روابط مربوط به اصطکاک در حل معادلات ناوبر استوکس و آب‌های کم‌عمق با یکدیگر متفاوت است.

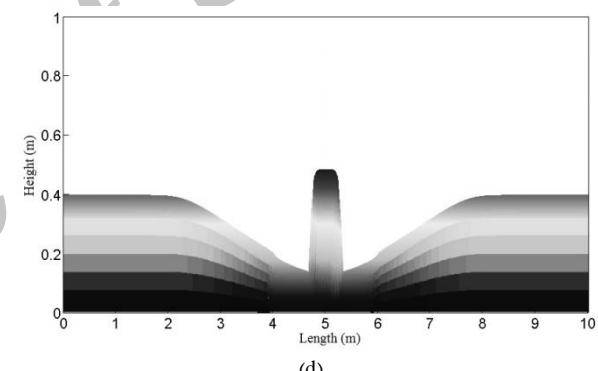
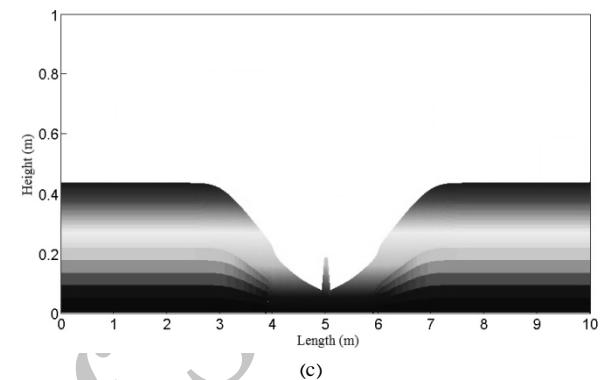
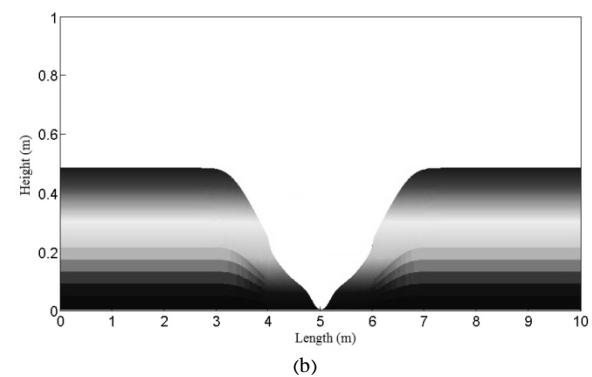
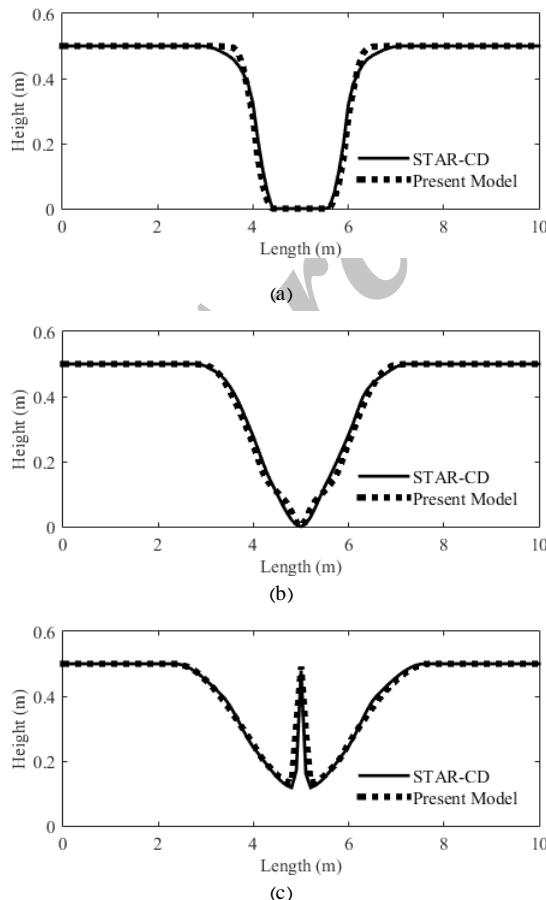
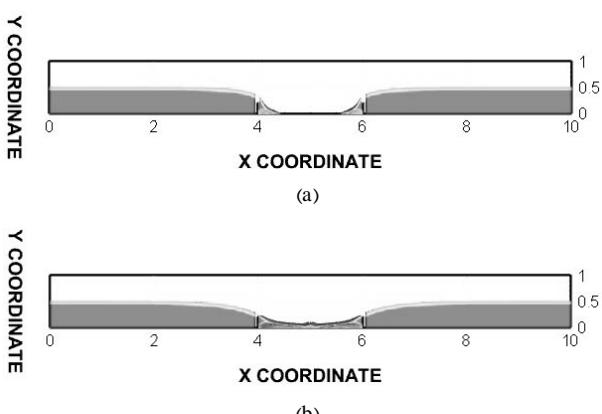


Fig. 13 Results of SWEs for flood wave propagation over a dry bed in y-x plane in a- 0.2, b- 0.4, c- 0.6 and d- 0.8s

شکل ۱۳ نتایج معادلات آب‌های کم‌عمق برای پخش موج سیلاب در صفحه y-x روی بستر خشک در زمان‌های الف- ۰.۲، ب- ۰.۴، ج- ۰.۶ و د- ۰.۸ ثانیه

با توجه به شکل ۱۵ تا پیش از برخورد دو جبهه سیال یعنی زمان‌های ۰.۲ و ۰.۴ ثانیه، نتایج مدل عددی و نتایج استار سی دی تطابق مناسبی دارند.



روش حل ارائه شده به حالت دو بعدی از روش جداسازی بُعدی استفاده شد که براساس حل مسئله ریمان یک بعدی برای هر بعد است. تطبیق سیار خوبی بین نتایج مدل عددی معروفی شده و حل دقیق برای مسئله‌هایی با بسترهای بدون اصطکاک حاصل شد. برای مسئله شکست سد در حالت خشک و تَر و با لحاظ کردن عبارات اصطکاک، پاسخ‌های یکسانی بین روش اچ‌ال‌اسی معروفی شده و نرم‌افزار استار سی‌دی به دست آمد. در نهایت شبیه‌سازی پخش موج سیلاب بر بستر خشک در مقطع فاضلاب مستطیلی نشان داده شد، نتایج آن با پاسخ‌های به دست آمده از حل سه‌بعدی معادلات ناوبر استوکس نرم‌افزار استار سی‌دی مقایسه و نتایج مشابهی مشاهده شد.

8- مراجع

- [1] R. J. LeVeque, *Finite Volume Methods for Hyperbolic Problems*, pp. 64-312, Cambridge university press, 2002.
- [2] E. F. Toro, *Riemann Solvers and Numerical Methods for Fluid Dynamics: A Practical Introduction*, pp. 51-512, Springer Science & Business Media, 2013.
- [3] E. F. Toro, *Shock-Capturing Methods for Free-Surface Shallow Flows*, pp.15-253, Michigan: John Wiley, 2001.
- [4] A. Zia, M. A. Banihashemi, Simple efficient algorithm (SEA) for shallow flows with shock wave on dry and irregular beds, *Numerical Methods in Fluids*, Vol. 56, No. 11, pp. 2021-2043, 2008.
- [5] H. Mahdizadeh, P. K. Stansby, B. D. Rogers, On the approximation of local efflux/influx bed discharge in the shallow water equations based on a wave propagation algorithm, *Numerical Methods in Fluids*, Vol. 66, No. 10, pp. 1295-1314, 2011.
- [6] I. G. Apostolidou, *Variable Density Shallow Flow Model for Flood Simulation*, PhD Thesis, Oxford University, 2011.
- [7] S. Soares-Frazao, Y. Zech, HLLC scheme with novel wave speed estimators appropriate for two-dimensional shallow-water flow on erodible bed, *Numerical Methods in Fluids*, Vol. 66, No. 8, pp. 1019-1036, 2011.
- [8] S. Bi, J. Zhou, N. Zhao, H. Zhang, Y. Zhao, A finite volume method for dam break floods with wet-dry fronts on non-uniform grids, *22nd Euro micro International Conference on Parallel, Distributed and Network-Based Processing*, Torino, pp. 322-329, 2014.
- [9] G. Kesserwani, S. Lee, M. Rubinato, J. Shucksmith, Experimental and numerical validation of shallow water flow around a surcharging manhole, *Proceedings of The 10th Urban Drainage Modelling Conference*, Quebec, pp. 145-154, 2015.
- [10] D. Zhao, H. Shen, J. Lai, G. T. III, Approximate Riemann solvers in FVM for 2D hydraulic shock wave modeling, *Hydraulic Engineering*, Vol. 122, No. 12, pp. 692-702, 1996.
- [11] H. Mahdizadeh, P. K. Stansby, B. D. Rogers, Flood wave modeling based on a two-dimensional modified wave propagation algorithm coupled to a full-pipe network solver, *Hydraulic Engineering*, Vol. 138, No. 3, pp. 247-259, 2011.
- [12] S. K. Godunov, A difference method for numerical calculation of discontinuous solutions of the equations of hydrodynamics, *Matematicheskii Sbornik*, Vol. 89, No. 3, pp. 271-306, 1959.
- [13] L. Fraccarollo, E. F. Toro, Experimental and numerical assessment of the shallow water model for two-dimensional dam-break type problems, *Hydraulic Research*, Vol. 33, No. 6, pp. 843-864, 1995.
- [14] H. Mahdizadeh, *Modelling of Flood Waves Based on Wave Propagation: Algorithms with Bed Efflux and Influx Including a Coupled-Pipe Network Solver*, PhD Thesis, University of Manchester, 2011.
- [15] R. Borsche, A. Klar, Flooding in urban drainage systems: coupling hyperbolic conservation laws for sewer systems and surface flow, *Numerical Methods in Fluids*, Vol. 76, No. 11, pp. 789-810, 2014.
- [16] C. W. Hirt, B. D. Nichols, Volume of fluid (VOF) method for the dynamics of free boundaries, *Computational Physics*, Vol. 39, No. 1, pp. 201-225, 1981.

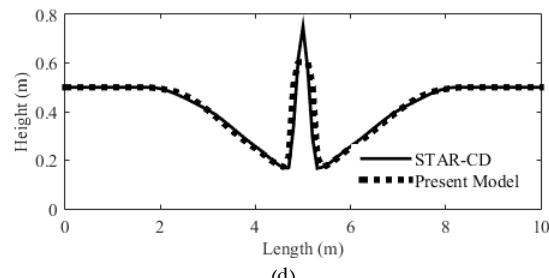


Fig. 15 Comparison between the results of SWs and Navier-Stokes equations for flood wave propagation over a dry bed in rectangular channel in a- 0.2, b- 0.4, c- 0.6 and d- 0.8s

شکل 15 مقایسه نتایج معادلات آب‌های کم‌عمق و معادلات ناوبر استوکس برای پخش موج سیلاب در کanal مستطیلی روی بستر خشک در زمان‌های الف- 0.2، ب- 0.4، ج- 0.6 و د- 0.8 ثانیه

جدول 2 مقادیر خطای بین حل معادلات آب‌های کم‌عمق و معادلات ناوبر استوکس

Table 2 Error values for SWs and Navier-Stokes solutions

l_2/d_{\max}	l_2	زمان (s)
0.0253	0.0015	0.2
0.0332	0.0013	0.4
0.0141	0.0020	0.6
0.0148	0.0032	0.8

زمان اجرای برنامه با نرم‌افزار برنامه‌نویسی فرترن برای حالت برخورد دو جریان سیلاب تا زمان 0.8 ثانیه، 6 ثانیه است در حالی که حل معادلات ناوبر استوکس با نرم‌افزار استار سی‌دی 1200 ثانیه به طول می‌انجامد. این در حالی است که با افزایش گام مکانی، زمانی و یا حد مجاز باقی‌مانده این زمان به صورت چشم‌گیری افزایش می‌یابد.

در جدول 2 خطای بین حل معادلات آب‌های کم‌عمق و معادلات ناوبر استوکس با استفاده از رابطه (20) به صورت l_2 و l_∞ تعریف شده است [4].

$$l_2 = \frac{\sqrt{\sum_i (ds_i)^2}}{N} \quad \& \quad l_\infty = \max(ds_i) \quad (20)$$

در این معادله $ds_i = d_{\text{SWs}} - d_{\text{SWEs}}$ ، اختلاف ارتفاع پروفیل آب بین معادلات آب‌های کم‌عمق و ناوبر استوکس است. l_∞ بیشترین اختلاف را نشان می‌دهد. در حالی که l_2 خطای متوسط در دامنه است. همان‌طور که در جدول 2 و شکل 15 مشاهده می‌شود، با افزایش زمان، اختلاف بین پاسخ‌ها بیشتر شده که این می‌تواند ناشی از مؤلفه‌های لزجت، فشار غیرهیدرولاستاتیک و شبیه‌سازی حفره‌ای آب توسط نرم‌افزار استار سی‌دی باشد.

7- نتیجه‌گیری

در پژوهش حاضر یک مدل عددی برای حل معادلات آب‌های کم‌عمق با قابلیت پخش بر سطوح خشک و تَر براساس حل تقریبی مسئله ریمان اچ‌ال‌اسی ارائه شده است. مدل معروفی شده یک مدل خوش‌توزن بوده که قادر است مؤلفه‌های منبع از جمله اصطکاک و تغییرات کف را به طور جداگانه و جدا از عبارات شار لحاظ کند. در الگوی عددی معروفی شده از یک نوع ترکیب سرعت‌های موج ریمان بهره گرفته شده است که می‌تواند برخوردهای مختلف جریان را بر سطوح خشک شبیه‌سازی کند. جهت توسعه