

بررسی تأثیر حباب ناشی از انفجار زیر آب بر سازه کشته

سید علی محمد میر جلیلی^{۱*}، علی اکبر کریمی^۲، سعید هادی^۳

۱- استادیار گروه مکانیک، دانشکده فنی مهندسی، دانشگاه امام حسین(ع)

۲- استادیار گروه مکانیک، دانشکده فنی مهندسی، دانشگاه امام حسین(ع)

۳- فارغ التحصیل کارشناسی ارشد، گروه مکانیک، دانشکده فنی مهندسی، دانشگاه امام حسین(ع)

* تهران، صندوق پستی ۱۸۷-۱۶۵۳۵

S_A_M_mirjalili@yahoo.com

(دریافت مقاله: آذر ۱۳۸۲، پذیرش مقاله: تیر ۱۳۸۴)

چکیده- در این تحقیق نوسانات حباب ناشی از انفجار زیر آب و تأثیر آن بر سازه کشته مطالعه شده است. با شبیه‌سازی ریاضی، به دست آوردن معادلات حاکم و حل آنها، زمینه لازم برای تعیین میزان این تأثیر فراهم می‌شود. مدل ریاضی که در اینجا ارائه می‌شود، پیزیک حاکم بر تأثیر نوسانات حباب ناشی از انفجار زیر آب بر بدن کشته را نشان می‌دهد. حل این مدل که به کمک ترکیبی از روش‌های عددی اولر، روش صریح پنج گامی آدامز- بشفورث و روش ضمنی چهار گامی آدامز- مولتون انجام می‌شود، بیان‌کننده پاسخ سازه کشته به نوسانات حباب است. به منظور تأیید روش حل، نمودار کرنش- زمان به دست آمده از تحلیل، با مقادیر تجربی موجود مقایسه شده است. همچنین نتایج این تحلیل با تحلیل به روش اجزای محدود - که به وسیله نرم‌افزار ANSYS^۱ انجام می‌شود و در آن سازه شناور کشته به صورت تیر دو سر آزاد با جرم و سختی غیریکنواخت و به کمک المانهای تیر، تجهیزات داخلی با المانهای جرم و شناوری با المانهای فنر مدل‌سازی شده - مقایسه می‌شود. در ادامه تأثیر پارامترهای عمق محل انفجار و جرم ماده منفجره روی میزان تنفس ایجاد شده در کشته بررسی می‌شود که نشان می‌دهد با افزایش عمق، میزان تنفس کاهش می‌یابد و با افزایش جرم، میزان تنفس افزایش می‌یابد.

کلید واژگان: انفجار زیر آب، حباب، کشته، اجزای محدود.

سازه کشته است. حباب متناسب با اندازه خود و اندازه سازه مورد برخورد، آثار متفاوت و مختلفی بر سازه‌ها بر جای می‌گذارد. اندازه حباب از حد میکرون تا چند ده متر متغیر است، لذا اثر تخریبی آن نیز طیف گسترده‌ای را شامل می‌شود. به طور کلی تأثیر حباب بر سازه را می‌توان به سه دسته مهم تقسیم کرد که عبارتند از [۱]:

۱- مقدمه

رفتار حباب در شرایط و محیط‌های مختلف یکی از پدیده‌های جالب طبیعی است که در عین حال اثر آن بر محیط اطراف مهم و قابل توجه است. عوامل مختلفی باعث بوجود آمدن حباب می‌شود. از آن جمله می‌توان به انفجار زیر آب اشاره کرد که محور این تحقیق نیز بررسی تأثیر نوسانات حباب ناشی از انفجار زیر آب بر

اضمحلال حباب رینگی نزدیک دیوار صلب توسط ژناکس^۶ (۱۹۸۴) [۶]، شبیه‌سازی برخورد سازه و سیال در دینامیک حباب بهوسیله کوپل نرم‌افزارهای سازه‌ای و سیالاتی توسط کلومک^۷ (۱۹۹۳) [۷]، بررسی عددی برخورد حباب با سازه کروی زیر آب توسط می‌لیگان^۸ (۱۹۹۴) [۱]، بررسی رفتار حباب نزدیک دیوار انعطاف ناپذیر توسط دانکن^۹ (۱۹۹۴) [۸]، و تحلیل برخورد حباب با سازه‌های حلقوی توسط چاین^{۱۰} (۱۹۹۸) [۹] اشاره کرد.

در این مقاله به تحلیل و شبیه‌سازی تأثیر نوسانات حباب ناشی از انفجار زیر آب، بر سازه کشته می‌بردازیم. بخش دوم مقاله چگونگی مدل‌سازی این فرآیند و بخش سوم، حل مدل به دست آمده را ارائه می‌کند.

۲- مبانی مدل سازی ریاضی

مدل ریاضی که در اینجا ارائه می‌شود فیزیک حاکم بر تأثیر نوسانات حباب ناشی از انفجار زیر آب بر سازه کشته را نشان می‌دهد. به منظور دستیابی به این مدل و به علت پیچیدگی‌های موجود در فرایند تأثیر حباب روی کشته، این فرآیند به چند بخش تقسیم می‌شود. پس از به دست آوردن معادلات حاکم بر هر بخش، این معادلات ترکیب شده و معادله نهایی - که بیان کننده مدل ریاضی مورد نظر است - به دست می‌آید. در ادامه به حل این مدل و تعیین رفتار کشته در این فرآیند می‌بردازیم.

۱-۲- مدل بدنه کشته

بدنه کشته مانند یک تیر توخالی غیر یکنواخت رفتار می‌کند و لذا معمولاً برای مدل‌سازی بدنه کشته، از مدل تیر ساده - که بیان کننده خواص فیزیکی و الاستیک بدنه کشته است - استفاده می‌شود [۱۱، ۱۲]. در تحلیل تنش

- ۱- تخریبهای نقطه‌ای ناشی از حباب‌هایی در حد میکرون؛
- ۲- تحریک مودهای ارتعاشی سازه در اثر نوسانات حباب [۲]؛

۳- تخریب کلی سازه تحت تأثیر حباب‌های بسیار بزرگ.

حباب پس از تولید به سرعت منبسط می‌شود. به دلیل زیاد شدن حجم کره، فشار داخل کره کاهش می‌یابد و به دلیل اینرسی حرکتی در آب، فشار داخلی از فشار تعادل کمتر می‌شود و در نهایت، انبساط حباب متوقف شده و کره دوباره منقبض می‌شود. این روند و حرکت نوسانی در محدوده قطر تعادلی ادامه می‌یابد. به دلیل نیروی شناوری موجود، حباب به سمت بالا و سطح آب حرکت می‌کند. محققان مختلفی به بررسی حباب و معادلات حاکم بر آن پرداخته‌اند که در ادامه به بخشی از آن اشاره می‌شود.

بنابر گفته یانگ^۱ (۱۹۸۹)، نیوتون اولین فردی بود که در سال ۱۷۰۴ تولید و ایجاد حباب را مطالعه کرد. بیسانت^۲ (۱۸۵۹) اولین کسی بود که رفتار حباب را به صورت تحلیلی بررسی کرد. رایلی^۳ (۱۹۱۷) به منظور به دست آوردن معادلات حرکت، از اصل بقاع ارثی استفاده کرد، معادله‌ای که او به دست آورد، پایه بسیاری از تحقیقات در این زمینه است [۳]. پلیسیت^۴ (۱۹۴۹) رابطه‌ای را مطرح کرد که معادله اصلی و پایه‌ای دینامیک حباب است [۴]. تحقیقات انجام شده در باره حباب، تاریخچه‌ای نسبتاً طولانی (بیش از ۲۰۰ سال) دارد، اما کارهای عددی در این زمینه نسبتاً جدید است. اولین کارها به پلیسیت (۱۹۷۱) نسبت داده می‌شود که به بررسی انبساط حباب نزدیک سطح و مرز صلب با استفاده از روش تفاضل محدود پرداخت [۳]. پس از آن محققان متعددی به بررسی تأثیر متقابل محیط اطراف و حباب پرداختند که از آن میان می‌توان به بررسی اضمحلال حباب غیر کروی نزدیک دیوار صلب توسط بوویز^۵ (۱۹۸۰) [۵]، بررسی

6. Genoux

7. Kalumuck

8. Miligan k

9. Duncan

10. Chahine

1. Young

2. Besant

3. Rayleigh

4. Plesst

5. Bovis

$$\begin{bmatrix} F \\ M \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A & B \\ B^T & C \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} y \\ \theta \end{bmatrix} \quad (3)$$

زیر ماتریس های A, B, C به خواص الاستیک تیر بدن کشته وابسته بوده و مولفه های آنها از روابط زیر به دست می آیند [۱۲]:

$$\begin{aligned} a_{i,i-1} &= -\alpha_{i-1} \\ a_{i,i} &= \alpha_{i-1} + \alpha_i \\ a_{i,i+1} &= -\alpha_i \\ b_{i,i-1} &= -3\alpha_{i-1}l \\ b_{i,i} &= -3\alpha_{i-1}l + 3\alpha_il \\ b_{i,i+1} &= 3\alpha_il \\ c_{i,i-1} &= \alpha_{i-1}l^2(1-\varepsilon_{i-1}) \\ c_{i,i} &= \alpha_{i-1}l^2(2+\varepsilon_{i-1}) + \alpha_il^2(2+\varepsilon_i) \\ c_{i,i+1} &= \alpha_il^2(1-\varepsilon_i) \end{aligned} \quad (4)$$

$$\begin{aligned} \varepsilon &= \frac{12(1+v)I_i}{A_{si}l^4} \\ \alpha_i &= \frac{2EI_i}{l^4(1+2\varepsilon_i)} \end{aligned}$$

α_0 و α_n صفر تعريف می شوند.

در این مسئله ممان M در خلال حرکت وجود دارد، اما در عمل مشاهده می شود که تأثیر آن در نتایج کم است $M=0$ [۱۲]، لذا:

در نتیجه داریم:

$$F = [A - BC^{-1}B^T] y \quad (5)$$

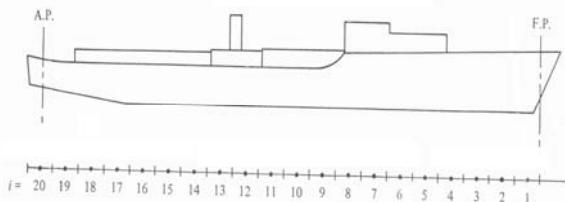
$$\theta = -C^{-1}B^T y \quad (6)$$

در این رابطه F کلیه نیروهای خارجی وارد بر بدن کشته است که در ادامه به بررسی آنها می پردازیم.

۲-۲- فرضیات هیدرودینامیک کشته و حباب

مبانی بررسی هیدرودینامیک بدن کشته، روش نواری^۱ است که در آن بدن سه بعدی کشته به وسیله تعداد زیادی مقاطع دو بعدی [۱۷] (نوارهای عرضی) مدل شده و ضرایب هیدرودینامیکی کشته با استفاده از تحلیل دو بعدی محاسبه و مقادیر به دست آمده از این تحلیل در

مقاطع بدن نیز، نظریه تیر ساده به کار گرفته می شود [۱۰-۱۶]. در تحلیل این مسئله نیز بدن کشته با تیری با سختی غیر یکنواخت مدل سازی می شود. پس از آن، این تیر به بیست قسمت (المان) با سختی متفاوت تقسیم و جرم هر قسمت در وسط آن قرار می گیرد. (شکل ۱).



شکل ۱ تبدیل کشته به بیست المان

در بررسی این مسئله از روابط حاکم بر تیر الاستیک دو بعدی استفاده می شود که برای آن داریم:

$$\begin{bmatrix} F_Y \\ M_Z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & -\frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} \\ \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(4+\phi)EI}{l^4(1+\phi)} & -\frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(2-\phi)EI}{l^4(1+\phi)} \\ -\frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & -\frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & -\frac{6EI}{l^4(1+\phi)} \\ \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(2-\phi)EI}{l^4(1+\phi)} & -\frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(4+\phi)EI}{l^4(1+\phi)} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} Y \\ \theta \end{bmatrix} \quad (1)$$

$$\phi = \frac{12EI}{GA_s l^4} \quad \text{در این رابطه:}$$

با تعویض ستونهای ۲ و ۳ و سطرهای ۲ و ۳، معادله تعادل به صورت زیر به دست می آید:

$$\begin{bmatrix} F_Y \\ F_Y \\ M_Z \\ M_Z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} \\ \frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{12EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} \\ \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(4+\phi)EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(2-\phi)EI}{l^4(1+\phi)} \\ \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{6EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(2-\phi)EI}{l^4(1+\phi)} & \frac{(4+\phi)EI}{l^4(1+\phi)} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} Y_1 \\ Y_2 \\ \theta_1 \\ \theta_2 \end{bmatrix} \quad (2)$$

که این رابطه را به صورت زیر می توان نوشت.

1. Strip Theory

$$m_w = \frac{1}{2} C_V J_w \pi b^2 \quad (9)$$

که C_V به شکل سطح مقطع و نسبت $\frac{2b}{D}$ بستگی دارد. زمانی که جریان اطراف کشته واقعاً سه بعدی در نظر گرفته شود، جرم و وزن اضافه کمتر از مقدار محاسبه شده آن به وسیله فرضیه دو بعدی است. برای بیان نسبت جرم اضافه در این دو حالت، J به صورت زیر تعریف شده است: [۱۱]

$$J = \frac{U_{2D}}{U_{4D}} \quad (10)$$

که U_{2D} انرژی جنبشی سیال احاطه کننده در حرکت سه بعدی و U_{4D} انرژی جنبشی سیال احاطه کننده در حرکت دو بعدی است. با توجه به اطلاعات موجود برای کشته و با استفاده از نمودارهای موجود در کتب مرجع، C_V و J را برای هر مقطع کشته می توان محاسبه کرد.

۴-۲- معادلات هیدرودینامیک حباب

به منظور به دست آوردن معادلات حاکم بر رفتار حباب، اگر جریان شعاعی در نظر گرفته شود، معادلات پیوستگی و حرکت برای آب به صورت زیر است:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \rho}{\partial t} + u \frac{\partial \rho}{\partial r} + \rho \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{2\rho u}{r} &= 0 \\ \rho \frac{\partial u}{\partial t} + \rho u \frac{\partial u}{\partial r} + \frac{\partial P}{\partial r} &= 0 \end{aligned} \quad (11)$$

با توجه به ثابت فرض کردن چگالی و تغییرات ناچیز آن، از معادله (۱۱) داریم:

$$\frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{2u}{r} \quad (12)$$

با انتگرال گیری از این معادله داریم:

$$u(r, t) = \frac{u_1(t)}{r} \quad (13)$$

با جایگذاری معادله (۱۳) در (۱۱) داریم:

$$\frac{1}{r^2} \rho \cdot \frac{du_1}{dt} + \frac{1}{2} \rho \cdot \frac{\partial u_1}{\partial r} + \frac{\partial P}{\partial r} = 0 \quad (14)$$

با انتگرال گیری بر کره گازی که در آن برای

$$P = P_a, r = a$$

معادلات حرکت جایگزین می شوند. فرضیات حاکم در روش نواری عبارتند از: ۱- بدنه کشته باریک است. ۲- در محاسبه ضرایب هیدرودینامیک فرض بر آن است که بدنه کشته صلب بوده و تغییر شکل در آن رخ نمی دهد. ۳- سرعت کشته در حد معمول بوده و نیروی بالابرندۀ قابل صرف نظر کردن است. ۴- حرکتها دارای دامنه های کوچکی هستند. ۵- هر یک از مقاطع کشته دارای کنارهای عمودی هستند [۱۷].

فرضیات حاکم بر هیدرودینامیک حباب عبارتند از: ۱- نوسان در عمق ثابت و بدون حرکت انتقالی به سمت بالا انجام می شود. ۲- جریان اطراف حباب تراکم ناپذیر فرض می شود. ۳- در یک فاصله نامحدودی از حباب در هر جهتی، فشار مقدار مشابهی دارد. ۴- قانون گاز ایدئال بر محصولات گازی حاصل از انفجار حاکم است [۱۴، ۱۲].

۳-۲- هیدرودینامیک بدنه کشته

به منظور به دست آوردن روابط حاکم و همچنین اعمال شرایط مورد نظر در این مسئله، فقط حرکت قائم کشته و در جهت u را در نظر گرفته و از استهلاک و ضرایب مربوطه صرف نظر می کنم. نیروی اعمال شده به هر المان کشته با حرکت ارتعاشی، از رابطه زیر به دست می آید [۱۷].

$$F = -(m + m_w) \ddot{y} - ky \quad (7)$$

در این معادله، m_w ضریب جرم اضافی هیدرودینامیکی و k ضریب هیدرولاستاتیک است. ضرایب هیدرولاستاتیک یا سختی k در معادلات روش نواری، تابعی از تغییرات نیروی شناوری بر اثر جابجایی دائمی هر یک از نوارها می باشد که از رابطه زیر به دست می آید [۱۱].

$$k = 2\rho gb \quad (8)$$

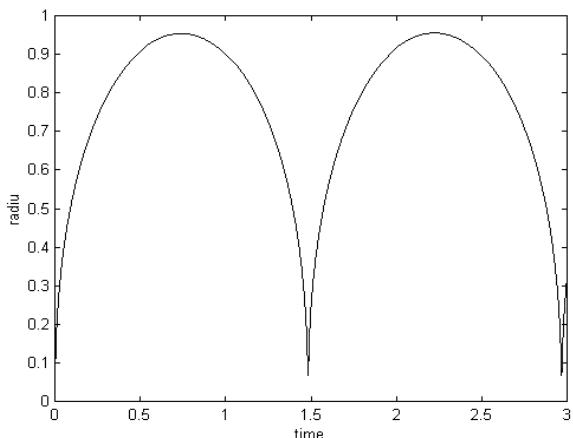
برای مقطع مشخص، وزن اضافه شده واحد طول برای ارتعاش عمودی از رابطه زیر به دست می آید [۱۱].

معادله (۱۹) از مرتبه ۲ است و برای حل آن ابتدا باید به دو معادله از مرتبه یک تبدیل شود به این منظور معادله حباب را به صورت زیر بازنویسی می‌کنیم:

$$\dot{a} = R$$

$$\dot{R} = \frac{3}{2} \left[(\gamma - 1)na^{-(\gamma+1)} - \frac{(1+R^\gamma)}{a} \right] \quad (22)$$

حل عددی این دو معادله با توجه به شرایط اولیه و استفاده از امکانات نرم‌افزار متلب و به روش رانگ‌کوتا امکان‌پذیر است، که نتیجه آن به صورت نمودار نوسانی حباب در شکل ۲ ارائه شده است.



شکل ۲ نمودار تغییرات شعاع-زمان حباب

نوسان حباب باعث ایجاد شتاب در سیال می‌شود که این شتاب در فاصله r از مرکز حباب از رابطه زیر به دست می‌آید [۱۲]:

$$\dot{u} = \frac{cd}{r^\gamma}(\ddot{a}) \quad , \quad c = 15.77W^{\frac{1}{\gamma}}Z^{\frac{1}{\gamma}} \quad (23)$$

در این رابطه \ddot{a} تابعی از نوسانات حباب است. پس از حل معادله حباب و تعیین مقادیر a ، \dot{a} می‌توان \ddot{a} را از رابطه (۲۴) به دست آورد و با جایگذاری در رابطه (۲۳)، شتاب را در فاصله r از مرکز حباب تعیین نمود:

$$\ddot{a} = \frac{9}{2}a[(\gamma - 1)na^{-\gamma} - (1+R^\gamma)] + 6aR^\gamma \quad (24)$$

$$\begin{aligned} u &= \dot{r} \\ r &= a \end{aligned} \left. \begin{aligned} u_a &= \frac{dr}{dt} \Big|_{r=a} = \frac{da}{dt} \\ u &= a^\gamma \frac{da}{dt} \end{aligned} \right\} \quad (15)$$

و برای یک فاصله نامحدودی که $u = 0$ ، $P = P_0$ است، داریم:

$$\frac{\rho}{a} \cdot \frac{d}{dt} \left(a^\gamma \frac{da}{dt} \right) - \frac{1}{2} \rho \left(\frac{da}{dt} \right)^2 - (P_a - P_0) = 0 \quad (16)$$

با انتگرال‌گیری نسبت به زمان از این معادله، رابطه زیر به دست می‌آید:

$$\frac{1}{2} \rho \cdot a^\gamma \left(\frac{da}{dt} \right)^2 + \frac{1}{3} P_a a^\gamma - \int P_a a^\gamma da = C' \quad (17)$$

که C' ثابت انتگرال‌گیری است. با اعمال ضربی 4π ، انتگرال‌گیری روی a ، مقدار کار انجام شده بهوسیله فشار P_a در خلال انبساط کره و رسیدن به شعاع $a(t)$ را بیان می‌کند از طرفی انتگرال باید با کاهش در انرژی داخلی گاز به $E(a)$ معادل باشد. با فرض کردن این مقدار اولیه به عنوان ثابت انتگرال‌گیری جدید y و مرتب کردن معادله فوق داریم:

$$\frac{3}{2} \left(\frac{4\pi}{3} \rho \cdot a^\gamma \right) \left(\frac{da}{dt} \right)^2 + \frac{4\pi}{3} P_a a^\gamma + E(a) = y \quad (18)$$

اولین جمله، حاصل انتگرال روی مرز خارجی و جمله دوم، کار انجام شده در مقابل فشار هیدرواستاتیک است. معادله (۱۸) بیان کننده رفتار دینامیکی و نوسانی حباب در عمق ثابت است که فرم بدون بعد آن به صورت زیر است [۱۴]:

$$a^\gamma \left(\frac{da}{dt} \right)^2 + a^\gamma + na^{-\gamma(\gamma-1)} = 1 \quad (19)$$

که ثابت گاز $\gamma = 1/25$ و مقدار نیمه تجربی n برای TNT از رابطه زیر به دست می‌آید [۱۴]:

$$n = 0.0743 Z^{(\gamma-1)} \quad (20)$$

شرایط اولیه آن عبارتند از [۱۲]:

$$a(0) \equiv n^{\frac{1}{\gamma(\gamma-1)}} \left[1 + \frac{n^{\frac{1}{\gamma(\gamma-1)}}}{\frac{3}{\gamma(\gamma-1)}} \right] \quad (21)$$

$$\dot{a}(0) = 0$$

۳- شبیه‌سازی عددی

به منظور تحلیل رفتار کشتی تحت تأثیر این بارگذاری، معادله (۲۹) باید حل شود. در ادامه با استفاده از اطلاعات هیدرودینامیکی و سازه‌ای مربوط به یک کشتی ۲۵۰۰ تنی (جدول ۱) [۱۲] و حباب ناشی از انفجار ۱۵۰ کیلوگرم TNT در عمق ۱۰ متری آب، این معادله را حل می‌کنیم. جدول ۱ حاوی پارامترهای مختلف مربوط به هر یک از المانهای کشتی است و با توجه به غیریکنواخت بودن سازه کشتی در مقاطع مختلف، اطلاعات هیدرودینامیکی و سازه‌ای مربوط به این مقاطع نیز با یکدیگر متفاوت است. معادله (۲۹) را می‌توان به شکل زیر بازنویسی کرد:

$$M_1 \ddot{y} + S_y = G(t)$$

$$M_1 = M + M_w$$

$$S_y = A + k - BC^{-1}B^T \quad (۳۰)$$

$$G(t) = (\overline{M} + M_w) \frac{15/77W^{1/2}Z_0^{1/2}d}{r^3} (\ddot{a}^*)$$

به این ترتیب با توجه به این که کشتی به وسیله ۲۰ المان مدل‌سازی شده، یک دستگاه معادلات دیفرانسیل با ۲۰ متغیر \dot{y}_1 تا \dot{y}_{20} حاصل می‌شود که این متغیرها بیانگر جایه‌جایی المان‌های جرم، تحت تأثیر نوسان حباب است.

۱-۳- حل دستگاه معادلات دیفرانسیل

معادله نهایی به دست آمده معادله پیچیده‌ای است، زیرا از طرفی شامل یک دستگاه معادلات دیفرانسیل با ۲۰ معادله دیفرانسیل درجه ۲ و از طرف دیگر، سمت راست هر یک از این ۲۰ معادله، خود یک معادله دیفرانسیل نسبتاً پیچیده است که رفتار دینامیکی و نوسانی حباب را توصیف می‌کند. در طی این تحقیق و پس از رسیدن به این دستگاه معادلات، چند روش ریاضی مورد توجه قرار گرفت. در این مسیر برنامه‌های مختلفی بر اساس روش‌های عددی نوشته شد.

۴-۵- تأثیر حباب بر کشتی

همان‌طور که در بخش هیدرودینامیک کشتی بیان شد، نیروی اعمال شده به هر المان کشتی از رابطه زیر به دست می‌آید:

$$F = -(m + m_w) \ddot{y} - ky \quad (۲۵)$$

این رابطه بدون حضور وجود حباب در آب است. وجود حباب و نوسانات آن باعث ایجاد شتاب \ddot{u} در سیال و تغییراتی در رابطه می‌شود. می‌دانیم که جمله جرم اضافه (M_w) ناشی از حرکت شتابدار المان جرم است. پس از وقوع انفجار و تولید حباب، شتاب نسبی بین آب و کشتی به صورت $(\ddot{u} - \ddot{y})$ است در نتیجه جمله اول رابطه (۲۵) به صورت زیر تغییر می‌کند:

$$-my - m_w(\ddot{y} - \ddot{u})$$

از طرفی لازمه وجود شتاب \ddot{u} در سیال وجود گرادیان فشار است که این گرادیان نیز بر اثر نوسانات حباب بوجود می‌آید. این گرادیان فشار باعث اعمال نیرویی با رابطه زیر بر المان جرم و کشتی می‌شود [۱۲].

$$\rho A l \dot{u} = \bar{m} \dot{u} \quad (۲۶)$$

که این جمله نیز به رابطه (۲۵) اضافه می‌شود. در نتیجه کل نیروهای خارجی که به کشتی اعمال می‌شود، از رابطه زیر به دست می‌آید:

$$F = -my - m_w(\ddot{y} - \ddot{u}) + \bar{m} \dot{u} - ky \quad (۲۷)$$

این رابطه را در رابطه (۵) قرار می‌دهیم:

$$-ky - m \ddot{y} - m_w(\ddot{y} - \ddot{u}) + \bar{m} \dot{u} = [A - BC^{-1}B^T]y \quad (۲۸)$$

با دسته‌بندی آن داریم:

$$(m + m_w) \ddot{y} + [A - BC^{-1}B^T + k]y = (m_w + \bar{m}) \dot{u} \quad (۲۹)$$

این معادله، حاکم بر فرایند تأثیر حباب بر کشتی است. این معادله بیان‌کننده پاسخ دینامیکی بدن کشتی به عنوان یک سیستم الاستیک، تحت تأثیر نیروهای ناشی از نوسان حباب است.

جدول ۱ اطلاعات مربوط به المانهای مختلف کشته ۲۵۰۰ تنی که I شماره المانهای کشته و d_i فاصله مرکز المانها از ابتدای کشته است

| i | $d_i(m)$ | m(kg) | $m_w(kg)$ | \bar{m} (Kg) | K(N/m) | $A_0(m^2)$ | $A_s(m^2)$ | I(m^4) |
|----|----------|--------|-----------|----------------|-------------|------------|-------------|------------|
| ۱ | ۲/۶۸۴ | ۳۰۸۳۸ | ۲۷۲۱ | ۱۲۶۹۸ | ۷/۲۹۳۲۵+۰۰۴ | ۰/۲۱۴۸۴ | ۷/۱۶۱۳۵+۰۰۲ | ۲/۲۳۲۶ |
| ۲ | ۸/۰۵۲ | ۳۷۱۸۷ | ۱۶۳۲۶ | ۳۸۰۹۴ | ۱/۶۹۵۸۵+۰۰۵ | ۰/۲۷۲۲۶ | ۷/۰۳۲۲۵+۰۰۲ | ۲/۶۴۰۷ |
| ۳ | ۱۳/۴۲ | ۵۶۲۳۴ | ۴۲۶۲۹ | ۶۱۶۷۶ | ۲/۶۱۶۸۵+۰۰۵ | ۰/۳۲۹۰۳ | ۶/۹۰۳۲۵+۰۰۲ | ۳/۱۴۴۸ |
| ۴ | ۱۸/۷۸۸ | ۵۸۰۴۸ | ۶۹۸۳۹ | ۸۵۲۵۸ | ۳/۲۹۳۶۵+۰۰۵ | ۰/۳۸۹۰۳ | ۶/۸۳۸۷۵+۰۰۲ | ۳/۶۹۱۰ |
| ۵ | ۲۴/۱۵۶ | ۱۰۸۸۴۰ | ۱۰۲۴۹۱ | ۱۰۶۱۱۹ | ۳/۹۳۸۳۵+۰۰۵ | ۰/۴۴۷۱۰ | ۶/۹۶۷۷۵+۰۰۲ | ۴/۲۷۹۱ |
| ۶ | ۲۹/۰۲۴ | ۲۰۴۰۷۵ | ۱۳۵۱۴۳ | ۱۲۰۱۶۶ | ۴/۴۴۸۸۵+۰۰۵ | ۰/۰۲۴۰۲ | ۷/۱۸۱۰۵+۰۰۲ | ۰/۱۶۱۴ |
| ۷ | ۳۴/۱۹۲ | ۲۱۸۵۸۷ | ۱۶۶۸۸۸ | ۱۴۱۴۹۲ | ۴/۸۹۵۲۵+۰۰۵ | ۰/۶۹۴۸۴ | ۱/۰۴۵۲۵+۰۰۲ | ۶/۶۰۷۸ |
| ۸ | ۴۰/۲۶ | ۹۳۴۲۱ | ۱۹۷۷۲۶ | ۱۵۶۰۰۴ | ۵/۲۶۲۸۵+۰۰۵ | ۰/۰۴۵۱۶ | ۸/۷۷۴۲۵+۰۰۲ | ۴/۱۰۳۱ |
| ۹ | ۴۵/۶۲۸ | ۱۴۰۵۸۵ | ۲۱۶۷۷۳ | ۱۶۶۸۸۸ | ۵/۴۴۰۷۵+۰۰۵ | ۰/۰۵۴۸۴ | ۸/۷۷۴۲۵+۰۰۲ | ۴/۲۹۷۱ |
| ۱۰ | ۵۰/۹۹۶ | ۱۲۳۳۵۲ | ۲۲۴۹۳۶ | ۱۷۵۰۵۱ | ۵/۴۹۳۲۵+۰۰۵ | ۰/۰۵۶۴۵۱ | ۸/۸۳۸۷۵+۰۰۲ | ۴/۳۹۳۲ |
| ۱۱ | ۵۶/۳۶۴ | ۱۴۳۳۰۶ | ۲۳۰۳۷۸ | ۱۶۷۷۹۵ | ۵/۰۱۹۵۸+۰۰۵ | ۰/۰۵۶۴۵۱ | ۸/۹۰۳۲۵+۰۰۲ | ۴/۳۶۹۲ |
| ۱۲ | ۶۱/۷۳۲ | ۱۷۲۲۳۷ | ۲۲۸۵۶۴ | ۱۶۷۷۹۵ | ۵/۰۱۳۶۵+۰۰۵ | ۰/۰۵۶۷۷ | ۸/۹۰۳۲۵+۰۰۲ | ۴/۲۹۷۱ |
| ۱۳ | ۶۷/۱ | ۱۱۰۱۸۹ | ۲۱۴۹۵۹ | ۱۶۴۱۶۷ | ۵/۴۵۳۴۵+۰۰۵ | ۰/۰۴۲۵۸ | ۸/۷۷۴۲۵+۰۰۲ | ۴/۱۰۵۱ |
| ۱۴ | ۷۲/۴۶۸ | ۱۲۴۴۵۹ | ۲۰۰۴۴۷ | ۱۵۶۹۱۱ | ۵/۳۶۱۹۵+۰۰۵ | ۰/۰۵۰۱۶ | ۸/۳۲۲۶۵+۰۰۲ | ۳/۷۲۱۰ |
| ۱۵ | ۷۷/۸۳۶ | ۱۲۶۰۷۳ | ۱۸۴۱۲۱ | ۱۴۶۹۳۴ | ۵/۲۵۱۱۵+۰۰۵ | ۰/۰۴۹۰۳ | ۷/۷۴۱۹۵+۰۰۲ | ۳/۱۶۸۸ |
| ۱۶ | ۸۳/۲۰۴ | ۲۱۵۸۶۶ | ۱۵۹۶۳۲ | ۱۳۱۰۱۵ | ۵/۰۳۲۳۵+۰۰۵ | ۰/۰۴۲۱۹۳ | ۶/۹۶۷۷۵+۰۰۲ | ۲/۰۵۶۷ |
| ۱۷ | ۸۸/۰۷۲ | ۱۶۰۵۳۹ | ۱۳۶۹۵۷ | ۱۰۸۴۰ | ۴/۸۷۴۸۵+۰۰۵ | ۰/۰۳۵۰۹۷ | ۶/۳۲۲۶۵+۰۰۲ | ۱/۷۲۸۵ |
| ۱۸ | ۹۳/۹۴ | ۵۴۴۲۰ | ۱۲۴۲۵۹ | ۸۳۴۴۴ | ۴/۴۹۲۶۵+۰۰۵ | ۰/۰۳۰۸۳۹ | ۵/۲۹۰۳۵+۰۰۲ | ۱/۱۹۴۳ |
| ۱۹ | ۹۹/۳۰۸ | ۵۰۷۹۲ | ۷۸۰۰۲ | ۵۷۱۴۱ | ۳/۵۰۰۷۵+۰۰۵ | ۰/۰۲۷۰۹۷ | ۴/۳۲۲۶۵+۰۰۲ | ۷/۲۰۱۹ |
| ۲۰ | ۱۰۴/۶۷ | ۴۸۹۷۸ | ۵۶۴۲۰ | ۳۱۷۴۵ | ۲/۸۸۸۱۵+۰۰۵ | | | |

بهتر» برای تعیین مقادیر اولیه مورد نیاز برای روش‌های چندگامی استفاده می‌شود. بعد از تعیین مقادیر اولیه، از روش صریح پنج‌گامی آدامز- بشفورث برای حل معادله و تعیین مقادیر U ها و از روش ضمنی چهارگامی آدامز-مولتون برای اصلاح این مقادیر محاسبه شده، استفاده می‌شود. در حل این معادله مدت زمان ۳ ثانیه به بار حل شده که حاصل آن ماتریس 5000×20 برای جابه‌جایی‌های ۲۰ المان جرم است. پس از تعیین ماتریس جابه‌جایی y ، با استفاده از رابطه (6) ماتریس θ نیز تعیین می‌شود.

$$\theta = -C^{-1}B^T y$$

همچنین امکانات موجود در نرم‌افزارهای میپل و متلب مورد بررسی و استفاده قرار گرفت که این روشها و امکانات و ابزار، هر یک به دلیل محدودیتها یا نقصهای موجود، امکان حل مسأله را فراهم نکردند. در نهایت روشی که مورد استفاده قرار گرفت، روش‌های چندگامی آدامز- بشفورث و آدامز- مولتون [۱۸] بود. در ادامه توضیح مختصری درباره روش حل دستگاه معادلات ارائه می‌شود.

به منظور حل مسأله مورد نظر، ابتدا این دستگاه معادلات- که حاوی ۲۰ معادله دیفرانسیل مرتبه ۲ است- به یک دستگاه معادلات شامل ۴۰ معادله دیفرانسیل از مرتبه ۱ تبدیل می‌شود. پس از آن از روش «اولر با تقریب

رونده کلی نمودار به دست آمده، انطباق خوبی با مقادیر تجربی دارد و از نظر پریود زمانی بر مقادیر تجربی منطبق است. اختلافات موجود در بعضی از نقاط دامنه نیز با توجه به ساده‌سازیهای انجام شده طبیعی است.

پس از تأیید روش تحلیل و نتایج حاصل از حل عددی که با نمودار تجربی موجود با دقت خوبی نزدیک بود، در این مرحله به بررسی تنش و جابه‌جایی ایجاد شده در کشتی بر مبنای اطلاعات کشتی به عنوان ورودی ثابت و مقادیر جرم ماده منفجرشونده و عمق محل انفجار به عنوان ورودی‌های متغیر برنامه تهیه شده می‌پردازیم.

۳-۵- کانتور تنش و جابه‌جایی

با بررسی کانتور تنش ایجاد شده در کشتی، تحت تأثیر نوسان و بارگذاری حباب مشاهده می‌شود که بیشینه تنش در وسط کشتی و برابر ۱۲۹ مگا پاسکال است که از مقدار تنش تسليیم، فاصله زیادی دارد (شکل ۷). همچنین بیشینه جابه‌جایی ایجاد شده برابر ۱/۳۳ متر است که در مقایسه با طول زیاد کشتی (بیش از ۱۰۰ متر) کم و قابل قبول است (شکل ۵).

۴- مدل‌سازی و تحلیل تأثیر حباب ناشی از انفجار زیر آب بر کشتی به وسیله نرم‌افزار انسیس

در مسئله مورد نظر، وجود پدیده حباب و بارگذاری حاصل از نوسانات آن، به بیچارگی تحلیل کشتی می‌افزاید و انجام تحلیل دینامیکی و هیدرودینامیکی الزامی می‌شود.

شبیه‌سازی و تحلیل کشتی با جزئیات کامل، به نرم‌افزارهای مخصوص تحلیل کشتی نیاز دارد. به منظور مدل‌سازی کشتی به کمک نرم‌افزارهای عمومی اجزاء محدود، ساده‌سازیها و روش‌های مختلفی پیشنهاد و اجرا شده است. در این تحقیق به منظور تحلیل اجزای محدود کشتی تحت تأثیر حباب ناشی از انفجار زیر آب،

۳-۲- تعیین تنش و کرنش

از دو ماتریس \mathbf{u} و θ در تعیین تنش ناشی از این بارگذاری استفاده می‌شود. در مباحث اجزای محدود مربوط به المان تیر، ممان خمشی در هر المان از رابطه زیر به دست می‌آید [۱۵]:

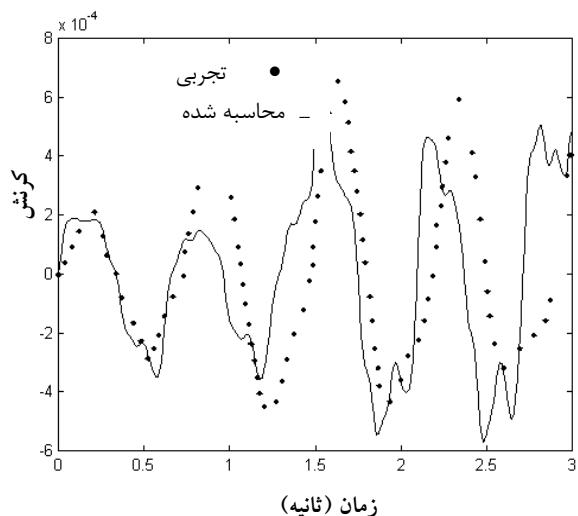
$$M = \frac{EI}{l} [6q_4 + (3\zeta + 1)lq_2 - 6\zeta q_2 + (3\zeta + 1)lq_4] \quad (31)$$

که q_3, q_1 جابه‌جایی و q_4, q_2 دوران دو انتهای المان هستند. پس از تعیین ممان بر هر المان، تنش روی آن با استفاده از روابط تنش و کرنش تیرها محاسبه می‌شود. تمامی مراحل حل معادله نهایی و تعیین مقادیر و کانتورهای تنش، کرنش و جابه‌جایی ایجاد شده در کشتی، به وسیله نرم‌افزاری که در محیط متلب طراحی شده، انجام می‌شود.

۳-۳- نتایج

به منظور تأیید صحت نتایج به دست آمده، نمودار تغییرات کرنش- زمان تجربی کشتی ۲۵۰۰ تنی (شکل ۳) به عنوان تنها مرجعی که برای مقایسه و تأیید نتایج حل عددی در اختیار است، استفاده شد [۱۲].

در شکل ۳ نمودار کرنش- زمان حاصل از اجرای برنامه با نمودار کرنش- زمان تجربی موجود مقایسه شده است.

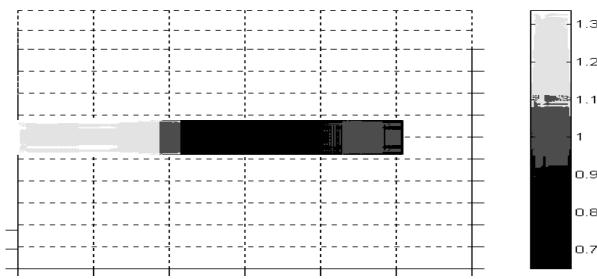


شکل ۳ مقایسه نتایج حاصل از تحلیل با نتایج تجربی

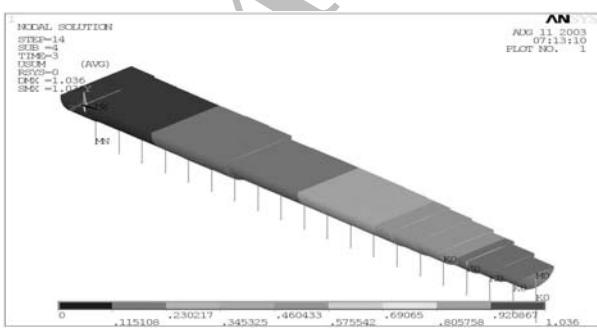
فاصله ۱ هر المان تا مرکز حباب، مقادیر فشار در روی هر المان، در آن گام بارگذاری، مشخص می‌شود.

۲-۴ مقایسه حل عددی و حل نرم‌افزاری

در بخش دوم مقاله، به منظور بررسی تأثیر حباب ناشی از انفجار زیر آب، به بررسی این پدیده، از طریق به دست آوردن معادلات حاکم و حل آنها پرداخته شد. در بخش ۴، این مسئله به کمک نرم‌افزار انسیس بررسی و تحلیل شده است. در اینجا به مقایسه نتایج به دست آمده از این دو روش برای تأثیر حباب ناشی از انفجار ۱۵۰ کیلوگرم ماده TNT بر کشته در عمق ۱۰ متری آب، می‌پردازیم. در شکل ۵ کانتور جابه‌جایی کشته حاصل از حل عددی و در شکل ۶ کانتور جابه‌جایی حاصل از حل به کمک نرم‌افزار مشاهده می‌شود.

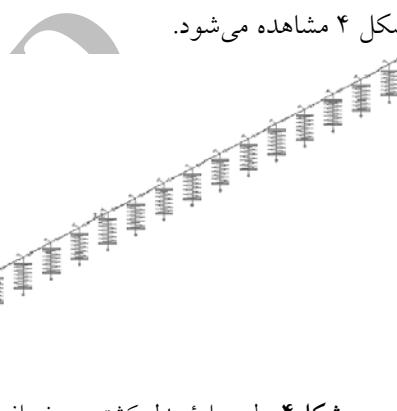


شکل ۵ کانتور جابه‌جایی حاصل از حل عددی به کمک نرم‌افزار تهیه شده



شکل ۶ کانتور جابه‌جایی حاصل از تحلیل اجزاء محدود به کمک نرم‌افزار انسیس

مدل‌سازی کشته به صورت تیر دو سر آزاد با جرم و سختی غیریکنواخت انجام می‌شود [۱۰]. اطلاعات مورد استفاده، همان اطلاعات قسمت قبل است. به منظور تحلیل نزدیک به واقع مسئله، باید همزمان با بارگذاری دینامیکی، نوسانات حباب روی کشته، تغییرات نیروی شناوری بر اثر بالا و پایین رفتن کشته به واسطه نوسانات حباب نیز منظور و اعمال شود. به این منظور از المان فنر استفاده شد. طرحواره مدل‌سازی کشته با این روش در شکل ۴ مشاهده می‌شود.



شکل ۴ طرحواره مدل کشته در نرم‌افزار انسیس

بارگذاری روی مدل، در ۱۴ گام بارگذاری انجام می‌شود که در هر گام بارگذاری، روی هر المان تیر، بارگذاری فشاری متفاوت وجود دارد. نکته قابل ذکر این که تمامی مراحل شبیه‌سازی، شامل مدل‌سازی، بارگذاری و حل توسط یک ماکرو نوشته شده در محیط انسیس انجام می‌شود.

۱-۴ بارگذاری

فشار ناشی از نوسانات حباب در هر لحظه و در روی هر المان از رابطه زیر به دست می‌آید [۱۲].

$$Pr = \frac{8}{1} W^{\frac{1}{3}} Z^{\frac{1}{3}} (\ddot{a}^3) \quad KPa.m \quad (32)$$

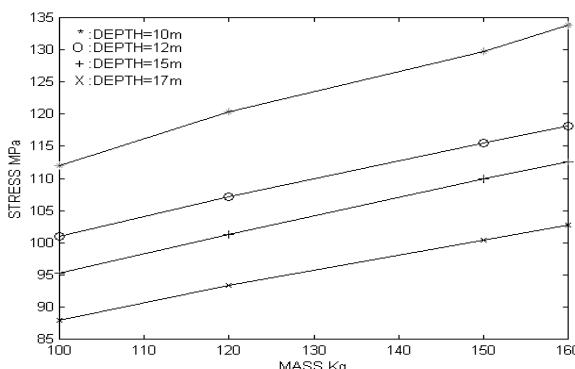
که \ddot{a}^3 تابعی از نوسانات حباب و متغیر با زمان است و در قسمت قبل، از حل معادله نوسانی حباب تعیین شد. برای هر گام بارگذاری و هر t_n ، \ddot{a}^3 مقدار مشخصی دارد که با قرار دادن آن در رابطه (۳۲) و همچنین جایگذاری

۵- بررسی پارامترهای مؤثر بر تنش ایجاد شده در کشتی

عمده‌ترین پارامترهای مؤثر بر رفتار حباب، جرم ماده منفجرشونده و عمق محل انفجار است. این پارامترها باعث تغییر در پریود نوسان حباب، شعاع بیشینه حباب و تعداد نوسانات حباب تا رسیدن به سطح آب می‌شود. به تبع تغییر در رفتار حباب، پاسخ دینامیکی کشتی به حباب نیز تغییر می‌کند. در این قسمت به بررسی نقش این دو عامل یعنی جرم ماده منفجرشونده و عمق محل انفجار در میزان تنشهای و جابه‌جایی ایجاد شده در سازه کشتی و پاسخ کشتی به این عوامل بررسی می‌شود.

۱- تأثیر جرم ماده منفجر شونده

میزان و چگونگی تأثیر تغییرات جرم ماده منفجرشونده بر مقدار تنش ایجاد شده در کشتی، در شکل ۹ مشاهده می‌شود.

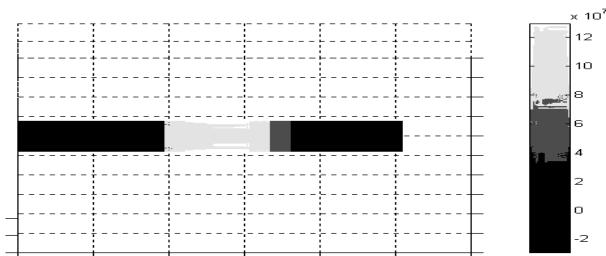


شکل ۹ تغییرات تنش ایجاد شده نسبت به تغییر جرم ماده منفجرشونده در عمقهای ثابت

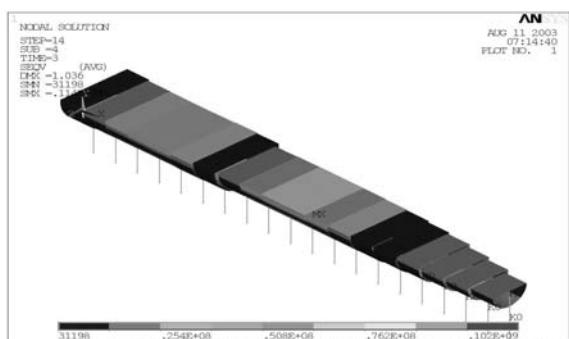
همان‌طور که مشاهده می‌شود، با افزایش جرم ماده منفجرشونده، به تنشهای ایجاد شده در کشتی نیز افزوده می‌شود که طبیعی است. قدرت انفجار افزایش می‌یابد و محصولات گازی تولید شده نیز قویتر شده و باعث افزایش تنش و جابه‌جایی در کشتی می‌شود.

بیشینه جابجایی به دست آمده از حل عددی $1/33$ متر و بیشینه جابه‌جایی به دست آمده از حل اجزای محدود $1/036$ متر است که نشان‌دهنده اختلاف 30% در این دو حل است اما در عین حال روند کلی این دو نمودار برابر هم منطبق است.

در شکل ۷ کانتور تنش کشتی حاصل از حل عددی و در شکل ۸ کانتور تنش حاصل از حل به کمک نرم‌افزار مشاهده می‌شود. بیشینه تنش به دست آمده از حل عددی 129 مگا پاسکال و بیشینه تنش به دست آمده از حل اجزای محدود 114 مگا پاسکال است که نشان‌دهنده اختلاف 13% در این دو حل است. این اختلاف کم در مقایسه نتایج، انتباط خوبی را نشان می‌دهد. اختلاف موجود در نتایج حاصل از این دو روش، با توجه به تفاوت‌های موجود در روش حل عددی مورد استفاده فنون موجود در نرم‌افزار انسیس برای مدل‌سازی مسائل، قابل توجیه است.



شکل ۷ کانتور تنش حاصل از حل عددی به کمک نرم‌افزار تهیه شده



شکل ۸ کانتور تنش حاصل از تحلیل اجزاء محدود به کمک نرم‌افزار انسیس

محورهای منحنی شامل جرم ماده منفجرشونده، عمق محل انفجار و تنفس ایجاد شده در کشتی ناشی از این جرم و عمق است. بعد چهارم منحنی که بهوسیله کانتور رنگ نمایش داده شده بیانگر میزان جابه‌جایی ایجاد شده در کشتی است.

۶- نتیجه‌گیری

بررسیها نشان می‌دهد که روش عددی مورد استفاده، معادلات به دست آمده و نتایج حاصل از آن، در حد بالای قابل اطمینان است و می‌تواند مبنای مناسبی برای تحقیقات بعدی باشد. دیگر نتایج این بررسی عبارتند از:

- انطباق خوب نتایج به دست آمده از حل عددی و نرم‌افزاری.

- حباب ناشی از انفجار زیر آب معمولاً برای در تخریب سازه‌های زیر دریایی و سطحی استفاده می‌شود. با شناخت رفتار و میزان تأثیر حباب، می‌توان تخریب مورد نیاز را بر روی سازه مورد نظر ایجاد کرد. از طرفی با شناخت مکانیزم تأثیر حباب بر سازه‌های دریایی، زمینه برای مقاومسازی این سازه‌ها در مقابل اثر تخریبی حباب و کاهش خسارات وارد شده به سازه نیز فراهم می‌شود.

تحقیق حاضر زمینه این شناخت را فراهم می‌سازد.

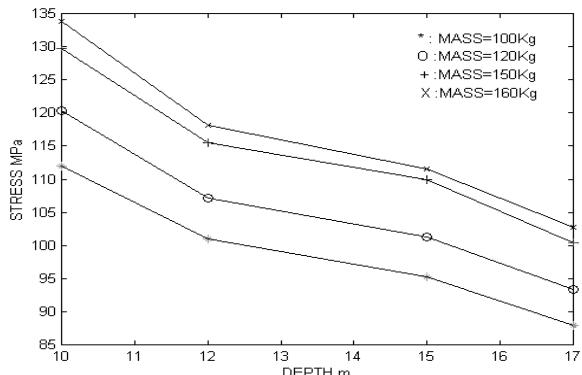
- موفقتی آمیز بودن ترکیب روش‌های عددی اول، روش صریح پنج گامی آدامز- بشفورث و روش ضمنی چهار گامی آدامز- مولتون در حل معادلات سازه و حباب.
- با افزایش جرم ماده منفجرشونده و کاهش عمق محل انفجار، شدت تنفس و جابه‌جایی ایجاد شده در کشتی تحت تأثیر این انفجار و حباب ناشی از آن، افزایش می‌یابد.

۷- فهرست علائم

| | |
|-------------------------------|----------------|
| شعاع حباب | a |
| سطح مقطع | A ₀ |
| سطح مقطع برشی | A _s |
| ماتریسهای وابسته خواص الاستیک | A,B,C |

۲-۵- تأثیر عمق محل انفجار

میزان تأثیر و چگونگی تأثیر عمق محل قرار گرفتن ماده منفجرشونده بر تنفس ایجاد شده در کشتی، در شکل ۱۰ مشاهده می‌شود.

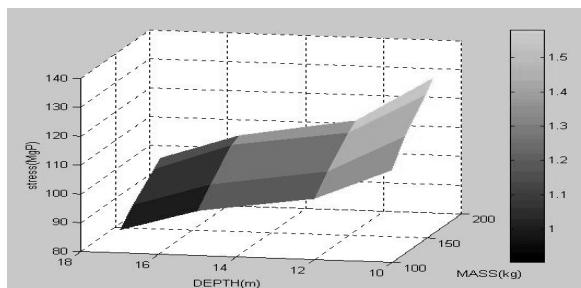


شکل ۱۰- تغییرات تنفس ایجاد شده نسبت به تغییر

عمق محل انفجار در جرم‌های ثابت

با توجه به اینکه شدت فشار و شتاب ایجاد شده در سیال و بر روی کشتی، نسبت عکس با فاصله مرکز حباب تا کشتی دارد، لذا با افزایش عمق، فشار اعمال شده به کشتی و شتاب ایجاد شده در سیال نیز کاهش می‌یابد که نتیجه طبیعی آن کاهش تنفس و جابه‌جایی ایجاد شده در کشتی است.

با ترکیب شکل‌های ۹ و ۱۰ می‌توان یک منحنی یا رویه رسم کرد (شکل ۱۱) که بیان‌کننده رفتار کشتی و تنفس و جابه‌جایی بیشینه آن در مقابل تغییرات جرم و عمق ماده منفجرشونده باشد.



شکل ۱۱- تنفس و جابه‌جایی بیشینه ایجاد شده در کشتی

در مقابل تغییرات جرم و عمق ماده منفجرشونده

- Solid Wall; *ASME Cavitation and Polyphase Flow Froum*; New Orleans, LO, 1980.
- [6] Ph. F. Genoux;"Collapse of a Toroidal Bubble Near a Solid Wall"; *Cavitation and Multiphase Flow Froum*; New Orleans, Louisiana, 1984.
- [7] Kalumuck, K.M.; "Fluid-structure Interaction Simulation of Bubble Dynamics by Coupling Fluid BEM and Structural FEM Codes"; *4th ASME International Symposium on Bubble Noise and Cavitation Erosion in Fluid Systems*; New Orleans, LA Dec, 1993.
- [8] J.H. Duncan; The Behavior of a Cavitation Bubble Near a Rigid Wall"; *Bubble Dynamics and Interface Phenomena*, Kluwer Academic Publisher, pp.429-436, 1994.
- [9] G.L. Chahine ;"Interaction between cavitating bubbles and vortical structures"; *Third International Symposium on Cavitation*, Grenoble, France, Appril 7-10, 1998.
- [10] J.Horvay Evans;"Ship Structural Design Concept"; *Cornell Maritime Press, Inc*; 1983; pp. 165-166.
- [11] F.H. ToDD, "Ship Hull Vibration", *Belfast*, 1961; pp. 65-105.
- [12] A.N. Hicks, "explosion induced hull whipping", *Admiralty Research Establishment Teddington*, 1985.
- [13] J. S.Przemieniecki, *Theory of Matrix Structural Analysis*, McGraw-Hill, New York 1968.
- [14] R. H.Cole, *underwater explosion*; New york Dover Publication INC 1965; pp. 270-330.
- [15] T.R.Chandrupatla,*introduction to finite elements in engineering*; Prentice-Hall, Inc; Newjersey; 1997; pp. 238-247.
- [۱۶] سیف-محمد سعید، اصول طراحی کشتنی، انتشارات صنعتی امیرکبیر، ۱۳۷۳، ص.ص. ۹۵-۱۰۱.
- [۱۷] سیف-محمد سعید، دینامیک کشتنی، انتشارات دانشگاه هرمزگان، ۱۳۷۳، ص.ص. ۱۳۷-۱۴۵.
- [۱۸] بابلیان- اسماعیل، محاسبات عددی، انتشارات نور،

| | |
|---|--------------------|
| پهنهای کشتنی | 2b |
| ضریب وزن اضافه شده برای حرکت عمودی و افقی | C _v |
| فاصله حباب تا کشتنی | d |
| انرژی داخلی حباب | E(a) |
| ضریب اصلاح برای جرم اضافه | J |
| ضریب هیدرواستاتیک | K |
| طول المان | l |
| جرم المان | m |
| ماتریس جرم کشتنی | M |
| جرم اضافه و ماتریس آن | M _{w,m_w} |
| فاصله از مرکز حباب | r |
| سرعت سیال | u |
| وزن ماده منفجرشونده | W |
| انرژی کل حباب | Y |
| خیز المان | y |
| عمق محل انفجار | Z ₀ |
| ثبت گاز | γ |
| شیب المان | θ |
| چگالی سیال | ρ |

-منابع-

- [1] C.D. Milligan, J.H. Duncan,"Numerical simulation of the interaction of an explosion bubble with a submerged spherical pressure vessel"; 1994.
- [2] J. Waldman, "Structural Design for Reliability and Survivability"; *36th Annual Symposium*-23 April 1999.
- [3] A. Karimi, *The effects of heat transfer on vapour gas and vapour-gas cavity bubbles*; A Thesis Submitted in Fulfilment of the Requirment for the Award of the Degree of Doctor Philosophy From University of Wollongong; 1995; pp. 5-36.
- [4] G. L. Chahine1 and K. M. Kalumuck2, "Simulation of Surface Piercing Body Coupled Response to Underwater Bubble Dynamics Utilizing 3DYNAPS, a Three-Dimensional BEM Code"; USA, May 28-30, 2002.
- [5] A.G. Bovis; "Asymptotic Study of the Non-spherical Collapse of a Bubble Near a