نشريه مهندسي عمران

### اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان\*

رضا عطارنژ اد<sup>(۲)</sup>

ساناز محموديور(()

چکیده در این مقاله تحلیل دقیق پویای اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان انجام می شود. ضخامت بدنه سد، متغیر و سازه سد، انعطاف پذیر و مخزن تا بی نهایت ادامه دارد. شرایط مرزی تشعشعی در مخزن و تغییر شکل بدنه سد به دقت در رابطه سازی گنجانده شده اند تا همه بعدهای پدیده فیزیکی اندرکنش سد و مخزن را دربربگیرند. فشار هیدروپویای در پشت سد از معادله فشار موج پیروی می کند. الگوسازی سازه سد به مورت او پدیده فیزیکی اندرکنش سد و مخزن را دربربگیرند. فشار هیدروپویای در پشت سد از معادله فشار موج پیروی می کند. الگوسازی سازه سد به مورت او پریدی ندازه سد به مورت او پدیر و مازه می می ازه سد به می مود. این روش نوین بری تعلیل می او مخزن را دربربگیرند. فشار هیدروپویای در پشت سد از معادله فشار موج پیروی می کند. الگوسازی سازه سد به صورت او پلر- بر نولی و با فرض قائم بودن بدنه در بلادست انجام پذیرد. روش نوینی برای تحلیل تیر با مقطع متغیر ارایه می شود. این روش نوین بر مینای کاربرد تابعهای نوینی است که تابعهای شکل مینا (BDF) نام دارند. این تابعها از حل معادله دیفرانسیل حرکت تیر او پلر- بر نولی با مقطع متغیر از ای می شود. این روش نوین بر مینای کاربرد تابعهای نوینی این و با نوش ای این روش نوینی برای تحلیل تیر با مقطع متغیر ارایه می شود. این روش نوین بر مینای کاربرد تابعهای نوین است که تابعهای شکل پویای نوینی حاصل می شوند که در تحلیل تیرهای با مقطع متغیر به کار می رون. این بر مینای کاربرد تابعهای نوینی است که تابعهای شکل پویای نوینی حاصل می شوند که در تحلیل تیرهای با مقطع متغیر به کار می رون. پاسخ پویای سد و مخزن پر وخالی محاسه شده است. مقایسه نتیجههای حاصل می شوند که در تحلیل می مولی می می مند. این به می مان با تیجه مای می و نوینی حاصل می شوند که در تحلیل می محلیه منده است. مقایسه نتیجه مای حاصل با نتیجهای محاسه محاس می رون. از مان محاسه می مولی با می مولی با مقطع متغیر مان می و با بر می و با کمک آنها تابعهای شکل پویای نوینی حاصل می شوند که در تحلیل تیرهای با مقطع متغیر به کار می و بولی با معلیل بیر و بای محاس می مو پاسخ پویای سد و مخزن در برابر زلزله ال سنترو بررسی و تغییر مکان سد در حالت مخزن پر وخالی محاسه شده است. مقایسه نتیجه می حاس

واژههای کلیدی اندرکنش سد و مخزن، تحلیل در قلمرو زمان، ضخامت متغیر، تابع های شکل مبنا (BDFs)

### **Dam Reservoir Interaction in Time Domain**

S. Mahmoudpour R. Attarnejad

**Abstract** In the paper a dynamic exact solution in the time domain for dynamic analysis dam-reservior interaction is presented. The dam structure is flexible with infinite reservoir Exact consideration of the radiation boundary condition of the infinite reservoir and deformation of dam structure are included in the formulation which explicitly expresses the physical phenomena of fluid-structure system. The hydrodynamic pressure in the fluid domain of the structure-reservoir system is assumed to be governed by the pressure wave equation. The upstream face of the dam is considered vertical. The dam structure is modeled as a cantilever Euler-Bernoulli beam. The thickness of the dam is assumed to be variable. A new method for analysis of non-prismatic beams is presented. This new method is based on using new functions namely Basic Displacement Functions (BDFs). These functions are obtained by solving the governing equation of motion of a non-prismatic beams. Interactive behavior of the dam-reservoir system with different geometrical properties is demonstrated by numerical examples when the system is subjected to ramp acceleration and El Centro earthquake ground motions. The results are compared with those of literature and the competency of the method is shown in both economy and exactness.

Key Words Dam-Reservoir Interaction, Time Domain Analysis, Variable Section, Basic Displacement Functions (BDFs)

<sup>\*</sup>نسخهی اول مقاله در تاریخ ۸۸/۱۱/۱۰ و نسخهی نهایی آن در تاریخ ۸۹/۱۱/٤ به دفتر نشریه رسیده است.

<sup>(</sup>۱) نویسندهی مسؤول، دانش آموخته کارشناسی ارشد، دانشکده عمران، دانشگاه تهران

<sup>(</sup>۲) عضو هیئت علمی، دانشکده مهندسی عمران، دانشگاه تهران

Yerli و Kacin در سال ۲۰۰۳ برای تحلیل دو بعدی اندرکنش سد- مخزن، روشی بر مبنای جزءی محــدود و نامحــدود پايــه نهادنــد [9]. در سـال Kuchukarsalan ،۲۰۰٤ اندرکنش سد مخزن-فونداسيون را در قلمرو زمان با روش تقابل دوگانه جـزء مرزى (DRBEM ) (DRBEM ) مرزى (DRBEM ) Element Method) مورد بررسی قرار داد. او از این روش برای الگوسازی مخزن و پی بهره گرفت و الگوی سد را با جزء محدود تشکیل داد [10]. Soares و Mansur در سال ۲۰۰۶ اندرکنش خاک-سیال- سازه را با روش جزء مرزی مورد بررسی قرار دادند [11]. در سال ۲۰۰۷ Young، Millan اثر گذاری هندسه مخزن را بر پاسخ پویای سامانه خاک- سیال- سازه در قلمرو بسامد مطالعه کردند و روش المان مرزی را در تحلیل به کار بردند [12]. در سال ۲۰۰۸ و Wall با کمک از روش اجزای محدود گسترش یافته (XFEM) به بررسی مسأله اندرکنش سیال-سازه پرداختند [13]. Hung و Wang با روش تفاضل محدود فشار هیدرودینامیک غیر خطبی وارد بر سد صلب را تعیین کردند [14]. Hung و Chen این روش را برای تعيين فشار هيـدروديناميک وارد بـر سـد انعطـافـپـذير گسترش دادند [15]. Chen با فرض سد صلب و کاربرد روش تفاضل محدود، مقدار فشار هیدروپویای را برای مخزن با شكل دلخواه محاسبه كرد [16].

برای تحلیل اولیه و نیز وارسی نتیجهها از روشهای ساده شده وابسته به حل بسته استفاده می شود. در سال (۱۹۹۰–۱۹۹۱) Tsai و Lee یک روش نیمه تحلیلی برای حل مسأله اندرکنش سد و مخزن در حالت دوبعدی و سه بعدی در قلمرو زمان ارایه کردند. در این روش مرز دوردست در بینهایت فرض شده و فشار هیدرودینامیک در مخزن از معادله فشار موج پیروی می کند. سد به صورت تیر اویلر برنولی با مقطع ثابت فرض شده و رابطه سازی ارایه شده بر این اساس استوار است [17,18]. از تحلیل سازه سد، ویژگیهای پویای

#### مقدمه

برای بررسی پاسخ پویای سد در برابر زلزله بایستی سامانه سد و مخزن را همزمان مورد تحلیل و بررسی قرار داد. این سامانه شامل سازه سد و دریاچه پشت سد میباشد. روشهای گوناگونی برای تحلیل سازه سد و مخزن به کار میروند. در این بخش، نخست درباره روشهایی که در حل مخزن به کار گرفته شدهاند، توضیح داده میشود و سپس روش نوینی برای تحلیل اندرکنش سد و مخزن معرفی خواهد شد.

توزیع فشار هیدرودینامیک را برای نخستین بار وسترگارد در سال ۱۹۳۳ بر روی سدهای صلب ارایه داد [1]. در سال ۱۹۳۷، ۱۹۳۷، یک روش تحلیلی برای توزیع فشار هیدرودینامیک روی یک سد صلب با بدنه قائم پیشنهاد کرد [2]. در سال ۱۹۷۸ Chwang با چشم پوشی از فشردگی پذیری سیال، رابطه سازی فشار هیدرودینامیک برای سدهای صلب با دیواره بالادست مایل با زاویه ثابت را ارایه داد [3]. Mei در سال ۱۹۷۹ یک روش دقیق برای حل مسأله اندرکنش سازه و سیال در قلمرو بسامد بهدست آورد [4]. در سال ۱۹۸۲ با گسترش رابطه سازی Chwang یک روش دقیق برای سدهای صلب و بدنه شیبدار و مخزن مثلثی ارایه کرد[5].

تحلیل اندرکنش سد و مخزن با روش های عددی مختلفی انجام می پذیرد. روش هایی مانند جزءی محدود، جزءی مرزی، جزءی نامحدود و روش تفاضل محدود از ممله روش هایی هستند که در تحلیل مسأله اندرکنش مورد توجه قرار گرفتهاند. Fenves و Chopra در سال ۱۹۸٤ یک برنامه رایانهای بر مبنای روش جزءی محدود برای تحلیل مسأله اندرکنش سد و مخزن ارایه دادند [6]. در سال ۱۹۹۰ Phong و Niu تحلیل لرزهای سد- مخزن و فونداسیون را با روش جزءی مرزی انجام دادند[7]. در سال ۱۹۹۱ آوی یک روش بر اساس گامهای محدود و جزءی مرزی یک روش بر اساس گامهای زمانی برای تحلیل اندرکنش سد – مخزن پیشنهاد کردند

سد، بسامدهای طبیعی و شکل مودهای ارتعاشی، برای کاربرد در حل مسأله اندر کنش به دست می آیند. از آنجایی که سازه سد با مقطع ثابت فرض شده است، حل معادله دیفرانسیل حرکت، به سادگی و از روش جداسازی متغیرها صورت می پذیرد. در عمل، سدها دارای مقطع های متغیر در ارتفاع می باشند. به همین دلیل برای موردهای کاربردی، الگوسازی سد باید به شکل تیر با مقطع متغیرانجام پذیرد که در این حالت تحلیل تیر و حل معادله دیفرانسیل حاکم بر حرکت آن نسبت به حالت مقطع ثابت پیچیده می باشد.

فرساد و عطارنژاد در سال ۲۰۰۳ با گسترش روش تسای [18]، روشی نیمه تحلیلی برای بررسی مسأله اندرکنش در حالتی که ضخامت سد متغیر باشد ارایه دادند [۱۹]. در سال ۲۰۰۲ ، رحمتی و عطارنژاد به تحلیل اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان به صورت نیمه تحلیلی با روش تابع اولیه گیری حلقوی منفرد مجزا (DSC) پرداختند. سازه سد با یک تیر طره با مقطع ثابت و مخزن به صورت یک محیط همگن غیر چسبنده نیمه بی نهایت الگوسازی شد [۲۰].

در مقاله حاضر توزیع فشار هیـدرودینامیک و حـل معادله موج با توجه به روش ارایه شده در مرجع [18] در نظر گرفته شده است و روش نوینی برای تحلیل سازه سد ارایه خواهد شد. در این رویکرد با درنظرگرفتن سازه سد به صورت تیر با مقطع متغیر الگوسازی انجام میشود. روش نوین پیشنهادی برای تحلیل تیرها با مقطع متغیر ارایه بر پایه کاربرد تابعهای نوینی به نام "تابعهای شکل ( Basic Displacement Functions (BDFs))" مبنا مى باشد. اين تابع ها از حل معادل ه ديفرانسيل حركت تیراویلر – برنولی با مقطع متغیر به دست می آیند. با ایـن تابعها ویژگیهای پویای (بسامد ها و مودهای ارتعاشی) تیرها با مقطع متغیر محاسبه می شوند. سپس با استفاده از بسامدها و شکل مودهای ارتعاشی محاسباتی و انجام اصلاحات لازم در رابط اسازی مرجع [18]، مسأله اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان بررسی می شود. در ادامه ابتدا به شرح معادله دیفرانسیل حاکم بـر حرکت سامانه سد و مخزن پرداخته خواهد شد و درباره

فشار هیدرودینامیک وارد بر بدنه سد و روابط حاکم توضیح کوتاهی داده می شود. یادآور می شود که این رابطه ها و معادله ها به شکل کامل در مرجع [18] آمده اند و در اینجا معرفی کوتاهی از آن ها به نظر خوانندگان می رسد. سپس روش جدید برای تحلیل سازه سد، با تعریف تابع های شکل مبنا و چگونگی به کارگیری این تابع ها، بیان خواهد شد. در پایان نیز تحلیل سازه سد با یک نمونه عددی شرح داده می شود و به دنبال آن تحلیل اندرکنش سد و مخزن با نمونه های دیگری انجام می پذیرد.

# معادلههای حرکت

با توجه به شکل (۱) معادله حرکت سد در اثر شتاب ناشی از زلزله و فشار هیدرودینامیک مخزن به صورت زیر نوشته می شود [18]:

$$\frac{\partial^2}{\partial z^2} \left( EI \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) + m \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = -m \ddot{u}_g - P(0, z, t)$$
(1)



با استفاده از روش جداسازی متغیرها، تغییر مکان

به صورت زیر فرض می شود:

$$u(z,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \Phi_n(z) Y_n(t) \tag{7}$$

که Φ شکل مود ارتعاش بوده و از حل معادله دیفرانسیل حاکم بر تیر اویلر- برنولی به دست میآید و Y مختصات کلی تابع زمان میباشد. لازم به یادآوری است که در این روش از اثر مخزن بر شکل مودها و بسامد سامانه سازه- سیال چشمپوشی میشود. معادله (۱) به صورت زیر درمی آید:

$$M_n \ddot{Y}_n(t) + \omega_n^2 M_n Y_n(t) = -V_n(t) - P_n(t) \quad n = 1, 2, 3, ..., \infty$$
 (Y)

دررابطه (۳) M<sub>n</sub> جرم تعمیمیافته هست که از رابطه زیر محاسبه می شود:

$$M_{n} = \int_{0}^{n} \Phi_{n}^{2}(z)m(z)dz \qquad (\varepsilon)$$

نیروهای ناشی از زلزله، V<sub>n</sub> برابرند با:

$$V_n = \ddot{u}_g(t) \int_0^h m(z) \Phi_n(z) dz$$
 (6)

و نیروی تعمیمیافته ناشی از فشار برابر است با:

$$P_n = \int_0^h \Phi_n(z) P(0, z, t) dz$$
(7)

فرض میشود فشار هیدرودینامیک در قلمرو سیال از معادله فشار موج پیروی کند:

$$\nabla^2 \mathbf{P}(\mathbf{x}, \mathbf{z}, \mathbf{t}) = \frac{1}{C^2} \ddot{\mathbf{P}}(\mathbf{x}, \mathbf{z}, \mathbf{t}) \tag{V}$$

که در آن، P فشار هیدرو دینامیک بدون گنجاندن اثر هیدرواستاتیک و C سرعت صوت در آب می باشند. فرض می شود که موجهای آب هنگام پخش شدن از سد

دور می شوند.  
شرایط مرزی و اولیه در ناحیه تماسی سازه و سیال  
شرایط مرزی و اولیه در ناحیه تماسی سازه و سیال  
۱. در ناحیه تماسی سازه و سیال:  
(
$$\frac{\partial P}{\partial x}\Big|_{x=0} = -\rho \Big[\ddot{u}_{g}(t) + \ddot{u}(z,t)\Big] - \int_{x=0}^{\infty} \Phi_{n}(z)\ddot{Y}_{n}(t)\Big]$$
  
(A)  
۲. در کف مخزن:  
( $\frac{\partial P}{\partial z}\Big|_{z=0} = 0$   
( $\frac{\partial P}{\partial z}\Big|_{z=0} = 0$   
( $\frac{\partial P}{\partial z}\Big|_{z=0} = 0$ 

۳. در سطح آزاد مخزن با صرف نظر از اثر موجهای سطحی: (۱۰)

$$\left. \frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t} \right|_{t=0} = 0 \tag{117}$$

با کمک تبدیل لاپلاس و واردکردن شرایط مرزی، توزیع فشار هیدرودینامیک از حل معادله (۷) محاسبه شده و میتواند به دو بخش حرکت جسم صلب سد و تغییر مکان سد جداسازی شود. بنابراین، رابطه (۱۳) نتیجه خواهد شد:

$$P_{n}(t) = P_{n}^{r}(t) + P_{n}^{f}(t)$$
(1 $\Upsilon$ )

$$P_n^r(t) = \frac{4\rho C}{h} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\left(-1\right)^{k+1}}{2k-1} Q_{nk} \int_0^t \ddot{u}_g(\tau) J_0 \left[\lambda_k C(t-\tau)\right] d\tau \quad (1 \text{ f})$$

$$P_{n}^{f}(t) = \frac{2\rho C}{h} \sum_{k=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} Q_{mk} Q_{nk} \int_{0}^{t} \ddot{Y}_{m}(\tau) J_{0} \left[ \lambda_{k} C(t-\tau) \right] d\tau$$
(10)

C سرعت موج در آب و J<sub>0</sub> تابع بسل میباشـد. در رابطههای (۱۵) و (۱٦) و A<sub>k</sub> و λ<sub>k</sub> به ایـن صـورت بـه دست میآیند:

$$Q_{nk} = \int_{0}^{h} \Phi_{n}(z) \cos \lambda_{k} z dz$$
  
$$\lambda_{k} = \frac{(2k-1)\pi}{2h}$$
(17)

با فرض تغییرات خطی شتاب زمین در دو گام پـی درپی زمانی و با فرض شتاب میانگین ثابت برای سازه در پایان معادله (۳) به صورت زیر نوشته می شود:  $M_{n}\ddot{Y}_{n}(t) + \omega_{n}^{2}M_{n}Y_{n}(t) = -\ddot{u}_{g}(t)\int_{0}^{h}m(z)\Phi_{m}(z)dz$  $-\frac{4\rho C}{h}\sum_{k=1}^{\infty}\frac{(-1)^{k+1}}{2k-1}Q_{nk}\int_{0}^{t}\ddot{u}_{g}(\tau)J_{0}[\lambda_{k}C(t-\tau)]d\tau$  $-\frac{2\rho C}{h}\sum_{k=1}^{\infty}\sum_{m=1}^{\infty}Q_{mk}Q_{nk}\int_{0}^{t}\ddot{Y}_{m}(\tau)J_{0}[\lambda_{k}C(t-\tau)]d\tau$ (1V)

$$\begin{bmatrix} m_{11} & m_{12} & \dots & m_{1M} \\ m_{21} & m_{22} & \dots & m_{2M} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ m_{M1} & m_{M2} & \cdots & m_{MM} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \ddot{Y}_{1}(t) \\ \ddot{Y}_{2}(t) \\ \vdots \\ \ddot{Y}_{m}(t) \end{bmatrix} + \\ \begin{bmatrix} K_{11} \\ K_{22} \\ & \ddots \\ K_{MM} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} Y_{1}(t) \\ Y_{2}(t) \\ \vdots \\ Y_{M}(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} L_{1}(t) \\ L_{2}(t) \\ \vdots \\ L_{M}(t) \end{bmatrix}$$

(1A)

$$\mathbf{m}_{ij} = \mathbf{M}_i + \mathbf{W}_i$$

$$\mathbf{m}_{ii} = \mathbf{w}_i + \mathbf{w}_{ii} \tag{(1)}$$

$$\mathbf{K}_{ii} = \omega_i^2 \mathbf{M}_{ii} \tag{(1)}$$

$$L_{i}(t) = -V_{i}(t) - P_{i}^{r}(t) - F_{i}(t)$$
(YY)

همان گونه که ملاحظه می شود، محاسبه مقدارهای بالا بستگی به مقادیر ۵ و ۵ دارد که در حالت تیر با مقطع ثابت به صورت دقیق در دسترس می باشند. در حالت سد با مقطع متغیر محاسبه مقادیر ۵ و ۵ پیچیده بوده و حل بسته ای برای آن ارایه نشده است. افزون بر موردهای یادشده در حالت مقطع ثابت جرم نیز دارای مقدار ثابتی است و در روابط (٤ و٥) به سادگی از تابع اولیه خارج می شود، در صورتی که در تیر با مقطع متغیر، جرم تابعی

محاسبه شکل مودها و بسامدهای تیر با مقطع متغیر با توجه به اهمیت محاسبه شکل مودها و بسامد تیر با مقطع متغیر، در این مقاله روش نوینی برای محاسبه آنها ارایه می شود. به این منظور لازم است تا ابتدا به معرفی تابعهای شکل مبنا پرداخته شود. تعریفهای مربوط به تابعهای شکل مبنا که پایه و اساس روش پیشنهادی است در جدول (۱) آمدهاند.

با توجه به اصل تقابل کار بتی- ماکسول، میتوان تابعهای شکل مبنا را مانند جدول (۲) تعریف کرد. با توجه به این تعریفها ماتریس نرمی گرهی با رابطههای (۲۳) و (۲2) به دست میآید:

$$\mathbf{F}_{11} = \begin{bmatrix} \mathbf{b}_{v1}(0) & \mathbf{b}_{\theta 1}(0) \\ \frac{\mathbf{d}\mathbf{b}_{v1}}{\mathbf{d}x} \Big|_{x=0} & \frac{\mathbf{d}\mathbf{b}_{\theta 1}}{\mathbf{d}x} \Big|_{x=0} \end{bmatrix}$$
(YY)

$$\mathbf{F}_{22} = \begin{bmatrix} \mathbf{b}_{v2}(\mathbf{L}) & \mathbf{b}_{\theta 2}(\mathbf{L}) \\ \underline{\mathbf{db}_{v2}}_{\mathbf{dx}} \middle|_{\mathbf{x}=\mathbf{L}} & \underline{\mathbf{db}_{\theta 2}}_{\mathbf{dx}} \middle|_{\mathbf{x}=\mathbf{L}} \end{bmatrix}$$
(YE)

نشانه	تعريف	شكل
$b_{v1}$	تغییر مکان قائم گره سمت چپ تیر طره در اثر بار واحدی که در فاصلهx اثر می کند .	$b_{vl} \xrightarrow{x} 1$
$b_{ heta 1}$	زاویه چرخش گره سمت چپ تیر طره در اثر بار واحدی که در فاصلهx اثر می کند.	$b_{\theta_1}$ x 1
$b_{v2}$	تغییر مکان قائم گره سمت راست تیر طره در اثر بار واحدی که در فاصلهx اثر می کند.	$x \qquad 1$
$b_{ heta 2}$	زاویه چرخش گره سمت چپ تیر طره در اثر بار واحدی که در فاصلهx اثر می کند.	$b_{\theta 2}$

جدول ۱ تعريف تابعها شكل مبنا

در حالت پویا باید معادله دیفرانسیل حاکم بر  
حرکت، رابطه(۲۹) را حل کرد.  
$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( EI(x). \frac{\partial^2 W(x,t)}{\partial x^2} \right) + \rho A(x). \frac{\partial^2 W(x,t)}{\partial t^2} = Q(x,t)$$
(۲۹)  
با فرض:  
(۲۹)

$$Q(\mathbf{x}, \mathbf{t}) = q(\mathbf{x})(\mathbf{c}_1 \operatorname{Sin}(\omega \mathbf{t}) + \mathbf{c}_2 \operatorname{Cos}(\omega \mathbf{t})) \qquad (\mathbf{\tilde{r}})$$

$$W(x,t) = w(x)(c_1 Sin(\omega t) + c_2 Cos(\omega t)) \qquad (m)$$

معادله ديفرانسيل حركت به شكل زير نوشته مي شود:

$$\frac{d^2}{dx^2} \left( EI(x) \cdot \frac{d^2 w(x)}{dx^2} \right) - \omega^2 \cdot \rho A(x) \cdot w(x) = 0 \qquad (\Upsilon\Upsilon)$$

می توان روش های عددی گوناگون را برای حل این معادله دیفرانسیل به کار برد. پس از محاسبه جزءی بردار **b** و تشکیل ماتریس های جرم و سختی سازه می توان شکل مودها و بسامدهای تیر با مقطع متغیر را محاسبه کرد. در این مقاله از روش تبدیل دیفرانسیل برای حل معادله حرکت و محاسبه اجزای بردار **b** استفاده می شود. با فرض LL=غ و با کمک روش تبدیل دیفرانسیل رابطه (۳۲) به صورت زیر نوشته خواهد شد:

ماتریس سختی گرەھا نیز به این صورت بیان میشود:  

$$G = \begin{bmatrix} K_{11} & 0 \\ 0 & K_{22} \end{bmatrix} , \quad K_{ii} = F_{ii}^{-1}$$
(۲٥)

با معرفی **d** به صورت:  
(۲٦) 
$$\mathbf{b}_{01} = \left\{ \mathbf{b}_{v1} \quad \mathbf{b}_{01} \quad \mathbf{b}_{v2} \quad \mathbf{b}_{02} \right\}^{\mathrm{T}}$$
 (۲٦)  
و بهره گرفتن از مفهوم های روش اجزای محدود،  
ماتریس های جرم و سختی سازهای با رابطههای (۲۷) و  
(۲۸) محاسبه خواهند شد: [21]  
 $\mathbf{M} = \mathbf{G} \left[ \int_{0}^{L} \mathbf{b} \rho \mathbf{A}(\mathbf{x}) \mathbf{b}^{\mathrm{T}} \mathbf{d} \mathbf{x} \right] \mathbf{G}$ 

$$K = G\left(\int_{0}^{L} b'' EI(x) b''^{T} dx\right) G$$
(1A)

با توجه به ماتریس های جرم و سختی سازه، تحلیل سازه و تعیین دیگر عامل ها به سادگی امکان پذیر خواهد بود. بنابراین، مسأله اصلی تعیین جزءی بردار d می باشد. در حالت ایستا برای تعیین جزءی بردار d که در واقع تغییر مکان ها در اثر بار یا لنگر واحد هستند، می توان از روش های معمول مانند روش بار واحد که در حقیقت نتیجه حل معادله دیفرانسیل تیر در حالت ایستا است، بهره گرفت.

$$\theta(\mathbf{x}) = \frac{\mathrm{d}\mathbf{w}}{\mathrm{d}\mathbf{x}} \tag{(YA)}$$

$$M(x) = EI(x)\frac{d^2w}{dx^2}$$
(٣٩)

$$V(x) = \frac{d}{dx} \left( EI(x) \frac{d^2 w}{dx^2} \right)$$
 (2.1)

با این رابطهها، چهار جمله اول (k) و در نتیجـه تغییر مکان تیر محاسبه میشود.

در ادامه برای دریافت بهتری از چگونگی کاربرد تابعهای شکل مبنا در محاسبه ویژگی های سامانه، یک نمونه عددی برای محاسبه بسامد طبیعی و شکل مودهای ارتعاشی تیر با مقطع متغیر ارایه خواهد شد. در نمونه ۲ برای وارسی درستی صحت روش پیشنهادی، محاسبات مربوط به سد با مقطع ثابت با روش جدید انجام شده و نتیجههای حاصل با نتیجههای موجود در نوشتههای فنی مقایسه شده اند. در نمونه ۳ نتیجههای تحلیل پویای سد و مخزن در حالت تیر با مقطع متغیر انجام شده است. EAGD محذود داست [6]، روش نیمه نتیجههای حاصل با نتیجههای حاصل از برنامه EAGD و مخزن در حالت تیر با مقطع متغیر انجام شده است. تجلیلی [۱۹] و روش تفاضل محدود است [6]، روش نیمه تحلیلی و مقایسه قرار گرفتهاند. بررسی نتیجهها بیانگر کارایی و درستی روش پیشنهادی میباشد.

$$\begin{split} &\sum_{i=0}^{k} \overline{EI}(k-i)(i+1)(i+2)(i+3)(i+4)\overline{W}(k+4) + \\ &2\sum_{i=0}^{k} (k-i+1)\overline{EI}(k-i+1)(i+1)(i+2)(i+3)\overline{W}(i+3) + \\ &\sum_{i=0}^{k} (k-i+1)(k-i+2)\overline{EI}(k-i+2)(i+1)(i+2)\overline{W}(i+2) \\ &= L^{4}\omega^{2}\sum_{i=0}^{k} \overline{\rho A}(k-i)\overline{W}(i) \end{split}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{b}_{v1} &: \mathbf{V}|_{\xi=0} = 1 \quad \mathbf{M}|_{\xi=0} = 0 \quad \mathbf{w}|_{\xi=1} = 0 \quad \theta|_{\xi=1} = 0 \\ & (\Upsilon \mathcal{E}) \end{aligned}$$

$$\begin{split} \mathbf{b}_{\theta 1}: \ \mathbf{V}|_{\xi=0} &= 0 \quad \mathbf{M}|_{\xi=0} = -1 \quad \mathbf{w}|_{\xi=1} = 0 \quad \boldsymbol{\theta}|_{\xi=1} = 0 \end{split} \tag{$\mathbf{Y}_{0}$}$$

$$b_{v2}: w|_{\xi=0} = 0 \quad \theta|_{\xi=0} = 0 \quad V|_{\xi=1} = -1 \quad M|_{\xi=1} = 0$$
(F7)

$$\begin{split} b_{\theta 2}: \ w \Big|_{\xi=0} &= 0 \quad \theta \Big|_{\xi=0} = 0 \quad V \Big|_{\xi=1} = 0 \quad M \Big|_{\xi=1} = 1 \end{split} \tag{$\Upsilon V$}$$

نشانه	تعريف	شكل
$b_{v1}$	تغییر مکان قائم در فاصلهX تحت تاثیر بار واحدی که در گره سمت چپ تیر طره وارد می شود .	$1 x b_{vl}$
$b_{ heta 1}$	زاویه چرخش در فاصلهX تحت تاثیر لنگر واحدی که در گره سمت چپ تیر طره وارد می شود .	$1$ $b_{\theta_1}$
$b_{v2}$	تغییر مکان قائم در فاصلهX تحت تاثیر بار واحدی که در گره سمت راست تیر وارد می شود .	$x \qquad b_{\nu 2}$ 1
$b_{ heta 2}$	زاویه چرخش در فاصلهX تحت تاثیر لنگر واحدی که در گره سمت راست تیر وارد می شود .	$x \qquad b_{\theta 2}$ 1

جدول ۲ تعريف تابعها شکل مبنا با توجه به اصل تقابل کار بتی- ماکسول

$$w(\xi) = \sum_{i=0}^{18} \overline{W}(i)\xi^{i}$$
 (2A)

$$\begin{cases} 21300u + 42600z = 64 \\ u = 0 \\ 1.5707r + 1.1192s + 0.6746u + 2.7573z = 0 \\ 3.1463r + 1.7827s + 0.2923u + 12.2603z = 0 \end{cases}$$
 (£9)

$$\begin{split} b_{v1} &= -1.8345e\text{-}2+2.2044e\text{-}2\xi+1.5023e\text{-}3\xi^3 \\ &= 2.4450e\text{-}3\xi^4\text{-}1.3229e\text{-}3\xi^5\text{-}6.9495e\text{-}4\xi^6 \\ &= 3.5108e\text{-}4\xi^7\text{-}1.8369e\text{-}4\xi^8\text{-}9.7058e\text{-}5\xi^9 \\ &= 5.1259e\text{-}5\xi^{10}\text{-}2.6953e\text{-}5\xi^{11}\text{-}1.4101e\text{-}5\xi^{12} \\ &= 7.3407e\text{-}6\xi^{13}\text{-}3.8048e\text{-}6\xi^{14}\text{-}1.9645e\text{-}6\xi^{15} \\ &= 1.0109e\text{-}6\xi^{16}\text{-}5.1871e\text{-}7\xi^{17}\text{-}2.6548e\text{-}7\xi^{18} \end{split}$$

$$\begin{split} b_{\theta 1} &= 5.5115\text{e-}3 \cdot 5.6679\text{e-}3\xi \cdot 1.1268\text{e-}3\xi^2 \\ &- 5.6338\text{e-}4\xi^3 + 7.9142\text{e-}4\xi^4 + 4.9693\text{e-}4\xi^5 \\ &+ 2.6758\text{e-}4\xi^6 + 1.3748\text{e-}4\xi^7 + 7.2328\text{e-}5\xi^8 \\ &+ 3.8326\text{e-}5\xi^9 + 2.0276\text{e-}5\xi^{10} + 1.0675\text{e-}5\xi^{11} \\ &+ 5.5893\text{e-}6\xi^{12} + 2.9117\text{e-}6\xi^{13} + 1.5099\text{e-}6\xi^{14} \\ &+ 7.7994\text{e-}7\xi^{15} + 4.0149\text{e-}7\xi^{16} + 2.0607\text{e-}7\xi^{17} \\ &+ 1.0549\text{e-}7\xi^{18} \end{split}$$

(01)

نمونه ها

$$\overline{W}(0) = r \tag{(1)}$$

$$\overline{W}(1) = s \tag{(1)}$$

$$\overline{W}(2) = u \tag{$\xi$^{n}$}$$

$$\overline{W}(3) = z \tag{(11)}$$

$$\overline{W}(4) = 0.1947r - 0.125u + 0.75z$$
 (20)

$$\overline{W}(5) = 0.1558r + 0.0389s - 0.1u + 0.45z$$
 (£7)

$$\overline{W}(6) = 0.0974r + 0.0325s - 0.0495u + 0.25z$$
 (EV)

$$\begin{split} b_{v2} &= 7.0670e{-}3\xi^2 + 8.4441e{-}4\xi^3 \\ &- 2.5006e{-}4\xi^4 - 3.2671e{-}4\xi^5 - 1.3885e{-}4\xi^6 \\ &- 5.5977e{-}5\xi^7 - 2.3641e{-}5\xi^8 - 1.0634e{-}5\xi^9 \\ &- 4.9715e{-}6\xi^{10} - 2.3774e{-}6\xi^{11} - 1.1528e{-}6\xi^{12} \\ &- 5.6415e{-}7\xi^{13} - 2.7778e{-}7\xi^{14} - 1.3737e{-}7\xi^{15} \\ &- 6.8142e{-}8\xi^{16} - 3.3878e{-}8\xi^{17} - 1.6871e{-}8\xi^{18} \end{split}$$

$$\begin{split} b_{\theta 2} &= 2.0815 e^{-3} \xi^2 + 6.0764 e^{-4} \xi^3 \\ &+ 1.9555 e^{-4} \xi^4 + 6.5292 e^{-5} \xi^5 + 4.8837 e \\ &- 5 \xi^6 + 3.3581 e^{-5} \xi^7 + 2.0771 e^{-5} \xi^8 + 1.2034 e^{-5} \xi^9 \\ &+ 6.7217 e^{-6} \xi^{10} + 3.6690 e^{-6} \xi^{11} + 1.9710 e^{-6} \xi^{12} \\ &+ 1.0466 e^{-6} \xi^{13} + 5.5076 e^{-7} \xi^{14} + 2.8781 e^{-7} \xi^{15} \\ &+ 1.4955 e^{-7} \xi^{16} + 7.7353 e^{-8} \xi^{17} + 3.9857 e^{-8} \xi^{18} \end{split}$$

$$\mathbf{F}_{11} = \begin{bmatrix} -0.0183 & 0.0055\\ 0.0055 & -0.0014 \end{bmatrix}$$
 (00)

$$\mathbf{F}_{22} = \begin{bmatrix} 0.0071 & 0.0031 \\ 0.0031 & 0.0018 \end{bmatrix}$$
(07)

$$\mathbf{K}_{11} = \begin{bmatrix} 302.4 & 1187.9\\ 1187.9 & 3952.5 \end{bmatrix}$$
(**o**V)

$$\mathbf{K}_{22} = \begin{bmatrix} 567.8 & -977.9 \\ -977.9 & 2239.7 \end{bmatrix}$$
 (oA)

$$\mathbf{G} = \begin{bmatrix} 302.4 & 1187.9 & 0 & 0\\ 1187.9 & 3952.5 & 0 & 0\\ 0 & 0 & 567.8 & -977.9\\ 0 & 0 & -977.9 & 2239.7 \end{bmatrix}$$
(09)

 $\left|\mathbf{K} - \boldsymbol{\omega}^2 . \mathbf{M}\right| \le \varepsilon \tag{7.}$ 

در جدول (۳) بسامد طبیعی با روش مورد بحث محاسبه و نتیجههای حاصل با نتیجههای موجود در مرجع [23] مقایسه شدهاند.

می کند						
بسامد بی بعد	روش حاضر	مرجع [23]				
مود اول	3.82378	3.82379				
مود دوم	18.31726	18.3173				
مود سوم	47.26482	47.2648				
مود چهارم	90.45047	90.4505				
مود پنجم	148.00174	148.002				

جدول ۳ بسامد بدون بعد تیر با مقطعی که به صورت خطی تغییر

#### نمونه ۲:

در این نمونه پاسخ پویای سد با مقطع ثابت با تابع های شکل پیشنهادی محاسبه و نتیجه ها با حل تحلیلی Tsai &Lee مقایسه شدهاند[18]. ضخامت سد ثابت و برابر ۲۰۵۳<sup>2</sup>، ارتفاع سد ۱۸۰۳، جرم واحد طول آن F/¬ton/m و <sup>2</sup> EI= ۹/۸٤۳۷ton. m

در جدول (٤) بسامدهای طبیعی تیر با مقطع ثابت با کمک روش پیشنهادی محاسبه شده و نتیجههای حاصل با نتیجههای دقیق مرجعهای [23] و[24] مورد بررسی و مقایسه قرارگرفتهاند. در شکل (۲) پاسخ پویای سامانه سد و مخزن در برابر زلزله السنترو که در مرجع [18] ارایه شده، آمده است و نتیجههای حاصل از تحلیل با استفاده از تابعهای شکل و مقایسه آنها با حل تحلیلی Tsai



شکل ۲ پاسخ پویای سیستم سد و مخزن در برابر زلزله السنترو مطابق مرجع [18]



شکل ۳ سیستم مخزن و سد با مقطع ثابت



Time(sec)

شکل ٤ شتاب رمپ

بسامد بی بعد	روش حاضر	مرجع [23]	مرجع [24]
مود اول	3.51601	3.51602	3.51602
مود دوم	22.03449	22.0345	22.0345
مود سوم	61.69721	61.6972	61.6972
مود چهارم	120.90191	120.902	120.902
مود پنجم	199.85944	199.86	199.86

جدول ٤ بسامد بدون بعد تير با مقطع ثابت



شکل ٥ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مخزن پر تحت اثر زلزله ال سنترو



شکل ٦ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مخزن خالی تحت اثر زلزله ال سنترو



شکل ۹ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مخزن خالی تحت اثر شتاب رمپ

نشریه مهندسی عمران دانشگاه فردوسی مشهد

نمونه ۳:

در این نمونه پاسخ پویای سد با مقطعی که به صورت خطی تغییر میکند (شکل ۱)، با تابع های شکل ارایه شده محاسبه و نتیجه ها با نتیجه های حاصل از برنامه EAGD [6] و روش تفاضل محدود [۱۹] و روش نیمه تحلیلی [71] مقایسه شدهاند (شکل های ۱۰– ۱۵). ضخامت سد در کف مخزن ۲۰۵۳ و در بالای سد ۱۲/۵m<sup>2</sup>، ارتفاع سد ۱۸۰۳، چگالی آن ۲/٤ton/m<sup>3</sup> و ضریب کشسانی

### نمونه ٤:

در این نمونه اثر در نظر گرفتن تغییرات مقطع در پاسخ



نمىشود.

شکل ۱۰ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مقطع متغیر در حالت مخزن پر تحت اثر زلزله ال سنترو



شکل ۱۱ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مقطع متغیر در حالت مخزن خالی تحت اثر زلزله ال سنترو

سامانه سد و مخزن بررسی شده است. دو حالت مخزن

با مقطع ثابت و ضخامت ۲٥m در کف و مخزن با

ضـخامت متغیـر (ضـخامت ۲٥m در کـف و ۱۲/٥m در

بالای سد) درنظر گرفته شده و پاسخ پویای سد و تغییرات

فشار هیدرودینامیک در دو حالت با یکدیگر مورد مقایسه و

مقطع، تاثیر تعیین کنندهای در پاسخ سامانه دارد و الگوکردن

سد با مقطع ثابت درجهت اطمينان نيست و سفارش

همانطوركه ملاحظه مي شود، درنظر گرفتن تغييرات

بررسی قرار گرفتهاند (شکلهای (۱۲) و (۱۷)).



شکل ۱۳ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مقطع متغیر در حالت مخزن خالی تحت اثر شتاب رمپ



شکل ۱٤ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مقطع متغیر در حالت مخزن پر و خالی تحت اثر زلزله ال سنترو

٧٢

سال بیست و دوم، شماره دو، ۱۳۹۰



شکل ۱۵ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مقطع متغیر در حالت مخزن پر و خالی تحت اثر شتاب رمپ



شکل ١٦ مقایسه تغییر مکان تاج سد با مقطع ثابت و متغیر در حالت مخزن پر تحت اثر زلزله السنترو



شکل ۱۷ مقایسه تغییرات فشار هیدرودینامیک سد با مقطع ثابت و متغیر تحت اثر زلزله السنترو

تعداد جملههای کمتر جوابهای دقیقی به دست آمد. برای اطمینان از درستی روش پیشنهادی، ابتدا تحلیل سد در حالت مخزن خالی بررسی شده و نتیجههای آن با نتیجههای موجود در نوشتههای فنی مقایسه شد. مقایسه نتیجههای بیانگر کارآیی و درستی روش پیشنهادی میباشد.

در ادامه، اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان و در اثر زلزله ال سنترو و شتاب رمپ مورد بررسی قرار گرفت. شایان توجه است که نتیجههای تحلیل اندرکنش سازه و مخزن، افزون بر اثر حضور مخزن به تغییر شکلهای سامانه سازه وابسته میباشد و از اثر تغییر در مقطع سد نمیتوان چشم پوشید. از این رو، روش دقیق تعیین تغییر شکلهای سامانه سازه در حالت مقطع متغیر ارایه شده است که این امر امکان تحلیل اندرکنش سازه-سیال را با دقت بالا فراهم میسازد. در پایان، نتیجهها با نتیجههای موجود در نوشتههای فنی مقایسه شدهاند که این مقایسه، دقت بالای محاسبات و کارایی روش یشنهادی را نشان میدهد.

# نتيجه گيري

در این مقاله تحلیل دقیق یویای اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان بررسی شد. سازه سد انعطاف یذیر و مخزن تا بینهایت در نظر گرفته شد. الگوسازی سازه سد به صورت تیر اویلر – برنولی با مقطع متغیر و درنظر گرفتن بدنه سد در بالادست بـ صـورت قـائم انجـام پـذيرفت. روش نوینی برای تحلیل تیر با مقطع متغیر ارایه شد. این روش نوین بر مبنای کاربرد تابع های جدیـدی اسـت کـه تابعهای شکل مبنا نام دارند.ایـن تـابعهـا از حـل معادلـه ديفرانسيل حركت تيراويلر – برنولي بـا مقطـع متغيـر بـه دست میآیند. با استفاده از این تابعها ویژگـیهـای پویـا (بسامدها و مودهای ارتعاشی) تیرها با مقطع متغیر محاسبه می شوند. سیس با کمک بسامدها و شکل مودهای ارتعاشی محاسباتی مسأله اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان مورد بررسی قرار گرفت. در فرآیند حل مسأله اندركنش، اصلاحاتي صورت گرفت. در اين اصلاحات دنباله توانی و بسط تـابع.هـای چنـد جملـهای برای تابع اولیه گیری تابعهای بسل بـه کـار رفـت و بـا

# مراجع

- 1. Westergaard, H.M.," Wave pressures on dams during earthquakes." ASCE, 98, pp. 418-433, (1933).
- Chopra, A. K.," Hydrodynamic pressures on dams during earthquakes." J. of Engng. Mech., ASCE, 93(6), pp. 205-223, (1967).
- Chwang, A.T., "Hydrodynamic pressures on sloping dam during earthquakes. Part 2. Exact theory." *J. of Fluid Mech.*, 87, pp. 343-348, (1978).
- 4. Mei, C.C., Foda, M.A. and Tong, P.," Exact and hybrid- element solutions for the vibration of a thin elastic structure seated on the sea floor." APPI. Ocean Res., 1(2), pp. 79-88,(1979).
- Liu,P.L.F. "Hydrodynamic pressures on rigid dams during earthquakes." J. Fluid Mech., 165, pp. 131-145, (1986).
- Fenves and Chopra A. K., "A computer program for earthquake analysis of concrete gravity dams." Report UCB/EERC-84/11 university of California, Berkeley, EAGD-84: (1984).

- Cheng, A.H. and Niu, T.P., "Earthquake Reliability Analysis of Dam-Reservoir-Foundation system using Boundary Element Method.", *Proceeding of 4<sup>th</sup> U.S. National conf. on earthquake Engng.*, 3, pp. 85-94, (1990).
- 8. Estorff O. von, and Antes H, "On FEM-BEM coupling for Fluid-Structure Interaction Analysis in the time domain." *Int. J. of Numer. Meth. Engng.*, 31, pp.1151-1168, (1991).
- 9. Yerli, HR. and Kacin, S., "A Parallel Finite-Infinite Element Model for 2-Dimensional soilstructure interaction problems." *Soil Dyn. Earthquake Enging*, 23, pp. 249-253, (2003).
- Kucukarslan, S., "Transient Dynamic Analysis of Dam-Reservoir Interaction by coupling DRBEM and FEM.", *Engng Comput.*, 21, pp. 692-707, (2004).
- 11. Soares Jr. D. and Mansur, W.J. ,"Dynamic analysis of fluid–soil–structure interaction problems by the boundary element method", *J. of Comput. Physics*, 219 ,pp. 498–512,(2006).
- 12. Millan, M. A., Young Y. L. and Prevost J. H. "The effects of reservoir geometry on the seismic response of gravity dams", *Earthquake Engng Struct. Dyn.*, 36, pp.1441–1459, (2007).
- Gerstenberger, A. and Wall, Wolfgang A. " An extended Finite Element Method/Lagrange multiplier based approach for fluid–structure interaction", *Comput. Meth. Appl. Mech. Engng.*, 197, pp. 1699– 1714, (2008).
- Hung, T.K. and Wang, M.H., "Nonlinear Hydrodynamic pressure on Rigid Dam Motion" J. Engng. Mech., 113, pp. 482-499, (1987).
- Hung, T.K. and Chen, B.F., "Nonlinear Hydrodynamic Pressure on Dams", J. Engng. Mech.(ASCE), 116, pp. 1372-1391,(1990).
- Chen, B.F. "Nonlinear Hydrodynamic Pressure on Dam faces with Arbitrary Reservoir Shapes", J. Hydraulic Research, 32, pp. 404-413,(1994).
- Tsai, C.S. and Lee, G.C. and Ketter, R.L.," A semi-analytical method for time-domain analysis of dam-reservoir interactions", *Int. J. for Numer. Meth. Engng.*, 29(5), pp. 913-933, (1990a).
- Lee, G.C. and Tsai, C.S., "Time-domain analyses of dam-reservoir system Part I: Exact solution." J. of Engng. Mech., ASCE, 117(9), pp. 1990-2006,(1991).
- ۱۹. فرساد، علیرضا. و عطارنژاد، رضا " حل بسته اندرکنش سد و مخزن در قلمرو زمان با در نظر گرفتن تغییرات ضخامت سد"، نشریه دانشکده فنی، جلد ۳۹، شماره ۳: ۳۲۹–۳۲۰، (۱۳۸٤).
- ۲۰. کریمی، کیانوش و عطارنژاد، رضا " اندرکنش سد و مخزن در دامنه زمان به وسیله روش تابع اولیه حلقوی منفرد مجزا (DSC)" نشریه دانشکده فنی، دوره ٤٢، شماره ٤: ٤٩٧–٥٠٨، (۱۳۸۷).
- Attarnejad, R., "Basic Displacement Functions an Analysis of Non-Prismatic Beams.", *Engng. Comput.*, 27, pp. 733-745, (2010)

- ۲۲. عبداللهی، محمود " تحلیل پویای اندرکنش سد- مخزن پی به روش نیمه تحلیلی". پایان نامه کارشناسی ارشد، دانشگاه تهران، دانشکده مهندسی عمران ،(۱۳۸۹)
- 23. Banerjee, J.R., Su, H. and Jackson, D.R.," Free vibration of rotating tapered beams using the dynamic stiffness method.", *J. of Sound and Vibration*, 298, pp. 1034–1054,(2006).
- 24. Paz, M. "Structural Dynamics: Theory and computations", 3<sup>rd</sup> Edition, Van Nostrand Reinhold, New York, (1991).
- 25. Attarnejad, R., "On the derivation of the geometric stiffness and consistent mass matrices for nonprismatic Euler-Bernoulli beam elements", In proceedings of European Congress On Computational Meth. in Appl. Sci. and Engng., Barcelona, (2000).
- Attarnejad, R., "Free vibration of Non-Prismatic Beams.", In Proceedings of 15<sup>th</sup> ASCE Engng. Mech. Conf., New York, (2002).