

تحلیل ارتعاشات آزاد ورق قطاعی سوراخدار نسبتاً ضخیم تابعی مدرج دو بعدی بر بستر الاستیک

میلاد رئوفی^۱، سعید جعفری مهرآبادی^{۲*}، سهیل ساتوری^۱

۱- کارشناسی ارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه آزاد اسلامی واحد اراک، اراک

۲- استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه آزاد اسلامی واحد اراک، اراک

* ارک، صندوق پستی: ۳۸۱۳۵-۵۶۷

چکیده

در این مقاله، ارتعاشات آزاد ورق قطاعی سوراخدار تابعی مدرج دو بعدی روی بستر الاستیک مورد بررسی قرار گرفته است. فرض شده است که خواص ورق در دو جهت محیط و ضخامت به طور پیوسته براساس قانون توانی تغییر کند. در ابتدا معادلات حرکت براساس میدان تعیین مکان تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی به دست آمدند. برای حل معادلات مذکور از روش عددی مشتقات مریعی استفاده شده است. برای بررسی نتایج حاصل از این تحقیق در حل معادلات دو نوع شرط مرزی مختلف شامل تکیه گاه ساده و تکیه گاه گیرهار مورد مطالعه قرار گرفته است. نتایج به دست آمده با نتایج مشابه در مقالات و حل به کمک نرم افزار آنسیس (ANSYS) مقایسه شده و از صحت کار انجام شده اطمینان کافی حاصل شده است. در پایان اثر پارامترهای مختلف هندسی و خصوصیات بستر و در کار آن ها تغییرات خواص مصالح بر روی فرکانس های طبیعی ورق، مورد مطالعه قرار گرفته است. بررسی نتایج نشان می دهد که ثابت های قانون توانی و بستر الاستیک بر فرکانس های طبیعی سیستم اثرات قابل ملاحظه ای دارند. با انجام این تحقیق می توان دریافت که در سازه های ساخته شده از مواد مدرج تابعی دو بعدی با استفاده از پارامترهای پیش تری می توان ویژگی های ارتعاشی سیستم را نسبت به مواد مدرج تابعی یک بعدی، کنترل کرد.

اطلاعات مقاله

مقاله پژوهشی کامل

دربافت: ۱۹ شهریور ۱۳۹۲

پذیرش: ۲۴ اذر ۱۳۹۲

ارائه در سایت: ۰۴ آبان ۱۳۹۳

کلید واژگان:

ورق قطاعی سوراخدار تابعی مدرج دو بعدی

بستر الاستیک

تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی

روش عددی مشتقات مریعی

Free vibration analysis of 2D-FGM annular sectorial moderately thick plate resting on elastic foundation using 2D-DQM solution

Milad Raoufi¹, Saeed Jafari Mehrabadi^{2*}, Soheil Satouri¹

1- Department of Mechanical Engineering, Islamic Azad University of Arak, Arak, Iran

2- Department of Mechanical Engineering, Islamic Azad University of Arak, Arak, Iran

* P.O.B. 38135-567 Arak, Iran, s-jafari@iau-arak.ac.ir.

ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper

Received 10 September 2013

Accepted 15 December 2013

Available Online 26 October 2014

Keywords:

Two-dimensional functionally graded annular sectorial plate

Elastic foundation

First order shear deformation theory

The numerical differential quadrature method

ABSTRACT

In this paper, free vibration of two-dimensional functionally graded (2D-FG) annular sectorial plate surrounded by Winkler-Pasternak elastic foundation has been investigated. It is assumed that the plate properties vary continuously through its both circumference and thickness according to power law distribution of the volume fraction. Primarily, we calculate the forces and resultant moments and then the total potential energy of system. Then, by applying the Hamilton's principal any by regarding the first order shear deformation plate theory (FSDT) the governing differential equations have been derived. The numerical differential quadrature method, (DQM), has been employed for solving the motion equations. Two different boundary conditions such as simply supported and clamp supported are considered. Initially, the obtained results were verified against those given in the literature and by ANSYS software and we confident from the obtain results. The effects of geometrical and elastic foundation parameters along with FG power indices effects on the natural frequencies have been studied. The study of results shows that, elastic foundation and FG parameters have significant effects on natural frequencies. By doing this research for 2D-FG materials the characteristic vibration of structure can be controlled by more parameters than 1D-FG materials.

۱- مقدمه

در صنایع امروزی ورق ها کاربرد وسیعی دارند و از اجزاء جدایی ناپذیر صنایع می باشند. وزن کم و مقاومت زیاد جزء خواص ذاتی ورق ها بوده و همین خواص باعث کاربرد وسیع آن ها در صنعت شده است. ورق های قطاعی سوراخدار در سازه های مهندسی کاربردهای زیادی دارند، مانند پل های هلالی، سازه های هوایی و دریایی، راکتورهای هسته ای و در حالت ضخامت متغیر نیز

می توان اجزای ساختاری دیسک و کلاج های توربین ها را نام برد.

جمعه زاده و همکاران [۱] در سال ۲۰۰۹ تحلیل خمش ورق قطاعی سوراخدار را با استفاده از یک راه حل تحلیلی انجام دادند. در این تحقیق معادلات پایه و تعادل براساس تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی به دست آمده اند. در این مطالعه اثر چگونگی توزیع ماده تابعی مدرج، ضخامت، شعاع داخلی و خارجی و شرایط مرزی روی خیز ورق مورد مطالعه قرار گرفته است.

Please cite this article using:

M. Raoufi, S. Jafari Mehrabadi, S. Satouri, Free vibration analysis of 2D-FGM annular sectorial moderately thick plate resting on elastic foundation using 2D-DQM solution, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 14, No. 15, pp. 299-306, 2015 (In Persian)

برای ارجاع به این مقاله از عبارت ذیل استفاده نمایید:

می شوند و خطوط عمود بر صفحه بعد از تغییر شکل در تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی به صورت خطوط مایل و در تئوری مرتبه سوم تغییر شکل برشی به صورت منحنی در نظر گرفته می شوند. در این مقاله تحلیل ارتعاشات آزاد ورق قطاعی سوراخدار نسبتاً ضخیم تابعی مدرج دو بعدی روی بستر الاستیک پسترناک با استفاده از تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی انجام شده است، جهت تغییر خواص در دو راستای ضخامت و محیط در نظر گرفته شده است که تا کنون مورد بررسی قرار نگرفته است. در این تحقیق اثرات بستر الاستیک، پارامترهای هندسی و اندیسی های توانی ماده ای تابعی مدرج روی فرکانس طبیعی مورد بررسی قرار گرفته است.

2- مواد تابعی مدرج

فرض می شود که خواص ورق قطاعی سوراخدار تابعی مدرج در دو جهت ضخامت و محیط تغییر می کند، سطح تحتانی از مواد سرامیکی ساخته شده است که در جهت محیط از ماده ای سرامیک اول به ماده ای سرامیک دوم تغییر خواص می دهد، سطح بالایی نیز از مواد فلزی تشکیل شده است که، خواص آن در جهت محیط تبدیل می شود، همچنین خواص در جهت ضخامت از فلز به سرامیک تغییر می کند. بر این مبنای بر اساس قانون توانی، کسرهای حجمی را به صورت رابطه 1 تعریف می کنیم [11].

$$\begin{aligned} V_{m1} &= \left[1 - \left(0.5 + \left(\frac{z}{h} \right)^n_z \right)^n_z \right] \left[1 - \left(\frac{\theta}{\alpha} \right)^n_\theta \right] \\ V_{m2} &= \left[1 - \left(0.5 + \left(\frac{z}{h} \right)^n_z \right)^n_z \right] \left[\left(\frac{\theta}{\alpha} \right)^n_\theta \right] \\ V_{c1} &= \left[\left(0.5 + \left(\frac{z}{h} \right)^n_z \right)^n_z \right] \left[1 - \left(\frac{\theta}{\alpha} \right)^n_\theta \right] \\ V_{c2} &= \left[\left(0.5 + \left(\frac{z}{h} \right)^n_z \right)^n_z \right] \left[\left(\frac{\theta}{\alpha} \right)^n_\theta \right] \end{aligned} \quad (1)$$

در رابطه 1، θ زاویه در نقطه دلخواه روی قطاع و α زاویه قطاع می باشد، زیروندهای c_1, m_1, m_2, m به ترتیب معرف فلز اول، فلز دوم، سرامیک اول و سرامیک دوم هستند.

خاصیت موثر برای مثال مدول الاستیسیته و چگالی به صورت جمع جبری حاصل ضرب خواص مواد پایه و کسرهای حجمی آنها به صورت رابطه 2 حساب می شود [11].

$$P = P_m V_m + P_{m_2} V_{m_2} + P_c V_{c_1} + P_{c_2} V_{c_2} \quad (2)$$

3- روابط پایه و معادلات حرکت ورق قطاعی سوراخ دار

بک ورق قطاعی سوراخ دار با شعاع داخلی b و شعاع خارجی a به ضخامت h و اندازه زاویه قطاع α به صورت شکل 1 در نظر گرفته شده است. u, v, w تغییر مکان های ورق قطاعی سوراخ دار راستاهای r, θ و z هستند که بر اساس تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی به صورت رابطه 3 تعریف می شوند [1].

$$\begin{aligned} u(r, \theta, z, t) &= u_0(r, \theta, t) + z\psi_r(r, \theta, t) \\ v(r, \theta, z, t) &= v_0(r, \theta, t) + z\psi_\theta(r, \theta, t) \\ w(r, \theta, z, t) &= w_0(r, \theta, t) \end{aligned} \quad (3)$$

که در روابط فوق، u_0, v_0 و w_0 تغییر مکان های صفحه میانی به ترتیب در راستاهای r, θ و z ، همچنین ψ_r, ψ_θ و ψ_z به ترتیب توابع چرخش حول θ و z هستند.

در سال های قبل در صنایع هواپما از مواد سرامیکی خالص جهت پوشش دهی و روکش نمودن قطعات تحت اثر دمای کاری بالا استفاده می شد. این مواد عایق های بسیار خوبی بودند ولی مقاومت زیادی در برابر تنש های مکانیکی وارد نداشتند. برای رفع این مشکل از مواد کامپوزیت لایه ای استفاده شد. تنش های حرارتی در این مواد نیز موجب پدیده لایه شدن می گردید. دانشمندان علم مواد برای اولین بار مواد تابعی مدرج را به عنوان ماده با تحمل حرارتی بالا پیشنهاد نمودند و نخستین نمونه از این مواد را در سال 1984 در منطقه سنديابي ژاپن در آزمایشگاه هوافضای نینو تولید کردند. یک ماده تابعی مدرج که معمولاً ترکیب یک فلز و یک سرامیک است دارای مقاومت بالا در برابر تنش های مکانیکی و حرارتی می باشد و مشکل لایه لایه شدن را هم که در کامپوزیت ها دیده می شد ندارد.

در سال های اخیر دانشمندان مطالعات زیادی در مورد مواد تابعی مدرج انجام داده اند [2,9]، اما تعداد کمی از آنها به مواد تابعی مدرج دو بعدی پرداخته اند [10,11].

در سال 2011 عسگری و اخلاقی [11] ارتعاشات آزاد پوسته ای استوانه ای جدار ضخیم تابعی مدرج دو بعدی را براساس معادلات الاستیسیته سه بعدی بررسی کردند. در این مطالعه خواص ماده تابعی مدرج در دو جهت طول و ضخامت بر اساس قانون توانی تغییر می کند. این تحقیق نشان می دهد که تغییر خواص ماده تابعی مدرج در دو راستای طول و ضخامت تأثیر به سزا دی در مقدار فرکانس طبیعی دارد.

ورق های قطاعی سوراخ دار به دلیل کاربرد گسترده آنها در سال های اخیر مورد توجه قرار گرفته اند. در سال 2012 هدایتی و سبحانی عراق [12] با استفاده از تئوری الاستیسیته سه بعدی ارتعاشات ورق قطاعی سوراخ دار تقویت شده با نانو لوله های کربنی بر روی بستر الاستیک را بررسی کردند. در این مطالعه اثر نانو لوله های کربنی، بستر الاستیک و پارامترهای هندسی بر روی فرکانس سیستم بررسی شده است.

در سال های اخیر روش های حل عددی توسط محققان به شدت مورد مورد توجه قرار گرفته اند، روش مشتقات مربعی از جمله روش های عددی است که در حل مسائل مکانیک بسیار کارآمد می باشد که در آن با تعداد نقاط شبکه نچندان زیاد می توان به نتایج بسیار دقیق دست یافت. برت و مالیک¹ [13] در سال 1996 کاربرد روش عددی مشتقات مربعی را در مسائل مکانیک بررسی و به طور کامل بازبینی کردند و جزئیات را بیان نمودند.

در سال 2000 لی و لیو² [14] ارتعاشات آزاد ورق قطاعی سوراخ دار ضخیم را با استفاده از تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی بررسی کردند. آنها در این تحقیق روش مشتقات مربعی را به کار گرفتند و اثر پارامترهای هندسی را بر روی فرکانس شرح دادند.

تئوری کلاسیک ورق ها، تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی، تئوری مرتبه سوم تغییر شکل برشی و تئوری الاستیسیته سه بعدی تئوری هایی هستند که به طور معمول در تحلیل های مختلف مورد استفاده قرار می گیرند، در تئوری کلاسیک از کرنش های برشی صرف نظر می شود و همچنین خطوط عمود بر صفحه میانی بعد از تغییر شکل به شکل عمودی باقی خواهند ماند. استفاده از تئوری کلاسیک ورق ها در ورق های نازک نتایج قابل قبولی را به دست می دهد، اما در ورق های ضخیم خطاهای قابل توجهی در نتایج دیده می شود، برای رفع این مشکل از تئوری های مرتبه اول و مرتبه سوم تغییر شکل برشی استفاده می شود، در این تئوری های برشی در نظر گرفته

1- Bert and Malik
2- Liew and Liu

در رابطهٔ فوق K_w مدول وینکلر و K_g مدول برشی بستر می‌باشند. انرژی جنبشی ورق قطاعی سوراخ دار نیز از رابطهٔ 10 قابل محاسبه است.

$$K = \frac{1}{2} \int_{-h/2}^{h/2} \int_0^a \int_b^a \rho(\theta, z) \left(\left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial v}{\partial t} \right)^2 + \left(\frac{\partial w}{\partial t} \right)^2 \right) r dr d\theta dz \quad (10)$$

با استفاده از اصل کار مجازی، رابطهٔ 11 حاصل می‌شود.

$$\int_0^t (\delta U + \delta V - \delta K) dt = 0 \quad (11)$$

در رابطهٔ فوق، V معرف کار انجام شده توسط نیروهای خارجی است که در اینجا برابر صفر است، چون ارتعاشات آزاد را بررسی می‌کنیم. پس از جایگذاری جملات تغییر مکان در عبارات انرژی جنبشی و پتانسیل و اعمال اصل کار مجازی معادلات حرکت بر حسب نیروهای منتجه به صورت رابطهٔ 12 حاصل خواهد شد.

$$\begin{aligned} \frac{\partial N_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial N_{r\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{r} (N_r - N_\theta) \\ = I_o \ddot{U}_o + I_1 \ddot{\psi}_r \\ \frac{\partial N_{r\theta}}{\partial r} + \frac{2}{r} N_{r\theta} + \frac{1}{r} \frac{\partial N_\theta}{\partial \theta} \\ = I_o \ddot{V}_o + I_1 \ddot{\psi}_\theta \\ \frac{\partial M_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial M_{r\theta}}{\partial \theta} + \frac{1}{r} (M_r - M_\theta) - Q_{rz} \\ = I_1 \ddot{U}_o + I_2 \ddot{\psi}_r \\ \frac{\partial M_{r\theta}}{\partial r} + \frac{2}{r} M_{r\theta} + \frac{1}{r} \frac{\partial M_\theta}{\partial \theta} - Q_{\theta z} \\ = I_1 \ddot{V}_o + I_2 \ddot{\psi}_\theta \\ \frac{\partial Q_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} Q_{\theta z} + \frac{1}{r} Q_{rz} - K_w W \\ + K_g \left(\frac{\partial^2 W}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \left(\frac{\partial W}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \left(\frac{\partial^2 W}{\partial \theta^2} \right) \right) \\ = I_o \ddot{W} \end{aligned} \quad (12)$$

در رابطهٔ فوق، I_i با استفاده از رابطهٔ 13 محاسبه می‌شود.

$$I_i = \int_{-h/2}^{h/2} z^i \rho(\theta, z) dz, \quad i=0,1,2 \quad (13)$$

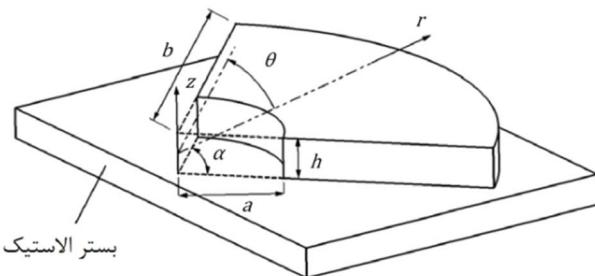
برای ساده‌سازی و حذف پارامتر زمان در معادلات حرکت، مولفه‌های میدان جابه‌جایی به صورت رابطهٔ 14 فرض می‌شود [12].

$$\begin{aligned} u_0(r, \theta, t) &= \bar{u}(r, \theta) e^{i\omega t} \\ v_0(r, \theta, t) &= \bar{v}(r, \theta) e^{i\omega t} \\ w_0(r, \theta, t) &= \bar{w}(r, \theta) e^{i\omega t} \\ \psi_r(r, \theta, t) &= \bar{\psi}_r(r, \theta) e^{i\omega t} \\ \psi_\theta(r, \theta, t) &= \bar{\psi}_\theta(r, \theta) e^{i\omega t} \end{aligned} \quad (14)$$

با جایگذاری نیروها و گشتاورهای منتجه بر حسب میدان جابه‌جایی در معادلات حرکت و همچنین حذف $e^{i\omega t}$ ، از طرفین معادلات، معادلات نهایی حاصل خواهد شد.

4- شرایط موزی

در این مقاله دو حالت برای شرط مرزی مورد بررسی قرار گرفته است. نوع خواندن شرایط مرزی به این گونه است که از لبهٔ $r=b$ شروع می‌شود و به صورت پاد ساعت گرد می‌چرخد.



شکل 1 هندسه و سیستم مختصات ورق قطاعی سوراخ دار مفروض

$$\begin{aligned} \varepsilon_r &= \frac{\partial U_o}{\partial r} + z \frac{\partial \psi_r}{\partial r} \\ \varepsilon_\theta &= \frac{1}{r} \left(U_o + \frac{\partial V_o}{\partial \theta} \right) + \frac{z}{r} \left(\psi_r + \frac{\partial \psi_\theta}{\partial \theta} \right) \\ \gamma_{rz} &= \frac{\partial W_o}{\partial r} + \psi_r \\ \gamma_{\theta z} &= \frac{1}{r} \frac{\partial W_o}{\partial \theta} + \psi_\theta \\ \gamma_{r\theta} &= \frac{1}{r} \frac{\partial U_o}{\partial \theta} + \frac{\partial V_o}{\partial r} - \frac{V_o}{r} + z \left(\frac{1}{r} \frac{\partial \psi_r}{\partial \theta} + \frac{\partial \psi_\theta}{\partial r} - \frac{1}{r} \psi_\theta \right) \end{aligned} \quad (4)$$

در رابطهٔ 4، ε و γ_{ij} به ترتیب بیانگر مولفه‌های نرمال و برشی کرنش می‌باشند.

تنشی‌های صفحه‌ای براساس قانون هوک به صورت رابطهٔ 5 تعریف می‌شوند [1].

$$\begin{aligned} \sigma_r &= \frac{E}{1-\nu^2} (\varepsilon_r + \nu \varepsilon_\theta), \quad \sigma_\theta = \frac{E}{1-\nu^2} (\varepsilon_\theta + \nu \varepsilon_r) \\ \sigma_{r\theta} &= \frac{E}{2(1+\nu)} (\gamma_{r\theta}) \\ \sigma_{\theta z} &= \frac{E}{2(1+\nu)} (\gamma_{\theta z}), \quad \sigma_{rz} = \frac{E}{2(1+\nu)} (\gamma_{rz}) \end{aligned} \quad (5)$$

منتجه نیروها و گشتاورها به صورت رابطهٔ 6 تعریف می‌شود [1].

$$(N_i, M_i) = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \sigma_i(1, z) dz, \quad i=r, \theta$$

$$\begin{aligned} (N_{r\theta}, M_{r\theta}) &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \sigma_{r\theta}(1, z) dz \\ Q_i &= \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \sigma_i dz, \quad i=rz, \theta z \end{aligned} \quad (6)$$

انرژی پتانسیل کل ورق قطاعی سوراخ دار (U) از جمع انرژی پتانسیل ورق قطاعی سوراخ دار (U_s) و انرژی پتانسیل بستر الاستیک (U_f) به صورت رابطهٔ 7 تعریف می‌شود:

$$U = U_s + U_f \quad (7)$$

انرژی پتانسیل ورق قطاعی سوراخ دار به صورت رابطهٔ 8 تعریف می‌شود [1].

$$U_s = \frac{1}{2} \int_b^a \int_0^a \int_{-h/2}^{h/2} (\sigma_r \varepsilon_r + \sigma_\theta \varepsilon_\theta + \sigma_{r\theta} \gamma_{r\theta} + \sigma_{rz} \gamma_{rz} + \sigma_{\theta z} \gamma_{\theta z}) r dz d\theta dr \quad (8)$$

بستر الاستیک به صورت مدل دو پارامتری پسترنانک مدل شده است. انرژی حاصل از بستر الاستیک طبق رابطهٔ 9 قابل محاسبه است [2].

$$U_f = \frac{1}{2} \int_b^a \int_0^a \left(K_w W - K_g \left(\frac{\partial^2 W}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \left(\frac{\partial W}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \left(\frac{\partial^2 W}{\partial \theta^2} \right) \right) \right) wr dr d\theta \quad (9)$$

جدول ۱ فرکانس طبیعی بی بعد برای یک ورق قطاعی سوراخ دار همسانگرد بر حسب

تعداد نقاط شبکه شعاعی و محیطی در سه مود اول				$N_r \times N_\theta$
مود سوم	مود دوم	مود اول	$N_r \times N_\theta$	
342/249	284/772	277/591	12×12	
280/393	246/503	244/654	15×15	
266/355	240/096	240/096	17×17	
261/180	239/188	238/859	21×21	
261/180	239/188	238/859	25×25	

$$\begin{bmatrix} K_{bb} & K_{bd} \\ K_{db} & K_{dd} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} d_b \\ d_d \end{Bmatrix} + \omega^2 \begin{bmatrix} 0 & 0 \\ dbg & ddg \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} d_b \\ d_d \end{Bmatrix} = 0 \quad (22)$$

در رابطه فوق، d_b میدان جاگایی نقاط مرزی، d_d میدان جاگایی نقاط دامنه، ω فرکانس طبیعی، ضرایب نقاط دامنه در معادلات شرایط مرزی، K_{bb} ضرایب نقاط مرزی در معادلات شرایط مرزی، K_{dd} ضرایب نقاط دامنه در معادلات دامنه، K_{db} ضرایب نقاط مرزی در معادلات دامنه، dbg ضرایب نقاط دامنه در معادلات دامنه که ضریب ω^2 دارند و ddg ضرایب نقاط دامنه در معادلات دامنه به صورت یک مسئله مقدار ویژه رابطه 22 به

برای حل معادلات به صورت یک مسئله مقدار ویژه رابطه 22 به صورت رابطه 23 بازنویسی می شوند:

$$[Z_1]^{-1} [Z_2] \{d_d\} + \omega^2 \{d_d\} = 0 \quad (23)$$

در رابطه فوق، Z_1 و Z_2 به صورت رابطه 24 تعریف می شوند.

$$\begin{aligned} [Z_1] &= ddg - dbg K_{bb}^{-1} K_{bd} \\ [Z_2] &= K_{dd} - K_{db} K_{bb}^{-1} K_{bd} \end{aligned} \quad (24)$$

6- بحث و مثال‌های عددی

در این قسمت صحت نتایج به دست آمده با استفاده از نتایج موجود در مراجع معتبر و نرم‌افزار انسیس مورد بررسی قرار گرفته است. در این مقاله پارامتر بی بعد فرکانس به صورت زیر در نظر گرفته شده است. پارامتر بی بعد فرکانس در رابطه 25 تعریف می شود.

$$f = \omega \alpha^2 \sqrt{\frac{P_{m_2}}{D_{m_2}}} \quad (25)$$

در رابطه فوق، $D_{m_2} = \frac{E_m h^3}{12(1-v^2)}$ می باشد.

همان‌طور که قبل از نتایج کنونی با استفاده از روش مشتقات مربعی و شبکه‌بندی در جهات شعاع و محیط حاصل شده است، جدول ۱ فرکانس طبیعی را برای یک ورق قطاعی سوراخ دار همسانگرد در سه مود اول با مشخصات $a=0/01$, $b/a=0/25$, $\alpha=30^\circ$, $h/a=0/01$ با شرایط مرزی SCSC بر حسب تعداد نقاط شبکه‌ی شعاعی و محیطی نشان می دهد.

همان‌طور که در جدول ۱ مشاهده می شود، برای تعداد نقاط بیشتر از 21 در دو جهت نتایج همگرا شده‌اند. برای اطمینان بیشتر از صحت نتایج تعداد نقاط در دو جهت 25 در نظر گرفته می شود.

فرکانس طبیعی بی بعد ($f = \omega \alpha^2 \sqrt{\frac{P_c}{D_c}}$) به دست آمده

برای یک ورق قطاعی سوراخ دار همسانگرد با نتایج مشابه با مرجع [14] در جدول 2 مقایسه شده است. مطابقت خوب نتایج، گویای صحت نتایج کنونی و دقت محاسبات می باشد.

در این مقاله ارتعاشات آزاد ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی با شرایط مرزی چهار طرف گیردار با استفاده از نرم‌افزار انسیس شبیه‌سازی شده و

حالت اول: چهار طرف گیردار

$$\begin{aligned} U &= V = W = \psi_r = \psi_\theta = 0, \quad r = a, b \\ U &= V = W = \psi_r = \psi_\theta = 0, \quad \theta = 0, \alpha \end{aligned} \quad (15)$$

حالت دوم: ساده- گیردار ساده- گیردار

$$\begin{aligned} U &= V = W = M_r = N_r = 0, \quad r = a, b \\ U &= V = W = \psi_r = \psi_\theta = 0, \quad \theta = 0, \alpha. \end{aligned} \quad (16)$$

5- حل عددی به کمک روش عددی مشتقات مربعي (DQM)

در این مسئله ورق قطاعی سوراخ دار را در دو بعد به وسیله‌ی روش مشتقات مربعي شبکه‌بندی می کنیم. اگر یک شبکه $N_r \times N_\theta$ از ناحیه فیزیکی را طوری در نظر بگیریم که در آن N_r تعداد نقاط شبکه در راستای شعاع و N_θ نقاط شبکه در راستای محیط باشد قوانین مشتقات مربعي برای مشتقات یکتابع فرضی مانند $f(r, \theta)$ به صورت رابطه 17 بیان می شود [13].

$$\begin{aligned} f_r^{(n)}(r_i, \theta_j) &= \sum_{k=1}^{N_r} A_{ik}^{(n)} f(r_k, \theta_j) \\ f_\theta^{(m)}(r_i, \theta_j) &= \sum_{l=1}^{N_\theta} B_{jl}^{(m)} f(r_i, \theta_l) \\ f_{r\theta}^{(n+m)}(r_i, \theta_j) &= \sum_{k=1}^{N_r} \sum_{l=1}^{N_\theta} A_{ik}^{(n)} B_{jl}^{(m)} f(r_k, \theta_l) \end{aligned} \quad (17)$$

در رابطه 17, $A_{ik}^{(n)}$ و $B_{jl}^{(m)}$ ضرایب وزنی در راستای r و θ می باشند.

براساس روش مشتقات مربعي تعمیم یافته، ضرایب وزنی به صورت رابطه 18 بدست می آیند [13].

$$\begin{aligned} A_{ij}^{(1)} &= \frac{M(r_i)}{(r_i - r_j) M(r_j)} \\ B_{ij}^{(1)} &= \frac{P(\theta_i)}{(\theta_i - \theta_j) M(\theta_j)} \end{aligned} \quad (18)$$

و $P(\theta)$ و $M(r)$ به صورت رابطه 19 تعریف می شوند.

$$\begin{aligned} M(r_i) &= \prod_{j=1}^{N_r} (r_i - r_j), \quad i \neq j \\ P(\theta_i) &= \prod_{j=1}^{N_\theta} (\theta_i - \theta_j), \quad i \neq j \end{aligned} \quad (19)$$

ضرایب وزنی مرتبه‌ی بالاتر نیز به صورت رابطه 20 به دست می آیند.

$$\begin{aligned} A_{ij}^{(2)} &= \sum_{k=1}^{N_r} A_{ik}^{(1)} A_{kj}^{(1)}, \quad A_{ij}^{(3)} = \sum_{k=1}^{N_r} A_{ik}^{(2)} A_{kj}^{(1)} \\ A_{ij}^{(4)} &= \sum_{k=1}^N A_{ik}^{(3)} A_{kj}^{(1)}, \quad i, j = 1, 2, \dots, N_r \\ B_{ij}^{(2)} &= \sum_{k=1}^{N_\theta} B_{ik}^{(1)} B_{kj}^{(1)}, \quad B_{ij}^{(3)} = \sum_{k=1}^{N_\theta} B_{ik}^{(2)} B_{kj}^{(1)} \\ B_{ij}^{(4)} &= \sum_{k=1}^{N_\theta} B_{ik}^{(3)} B_{kj}^{(1)}, \quad i, j = 1, 2, \dots, N_\theta \end{aligned} \quad (20)$$

چگونگی توزیع نقاط شبکه در بازه $[0, \theta]$ در راستای محیط و در بازه $[b, a]$ در راستای شعاع به صورت رابطه 21 می باشد [13].

$$\begin{aligned} r_i &= \frac{1}{2} (1 - \cos(\frac{i-1}{N-1} \pi)) (b-a) + a, \quad i = 1, 2, \dots, N \\ \theta_i &= \frac{1}{2} (1 - \cos(\frac{i-1}{M-1} \pi)) \theta, \quad i = 1, 2, \dots, N \end{aligned} \quad (21)$$

در نهایت معادلات حرکت و شرایط مرزی گسترش‌سازی شده، به فرم ماتریسی که در رابطه 22 آمده است، نوشته می شود:

برای مودهای یک تا چهار در شکل 2 نمایش داده شده است (در این شبیه سازی عدد پواسون ثابت و برابر $0/3$ می باشد).

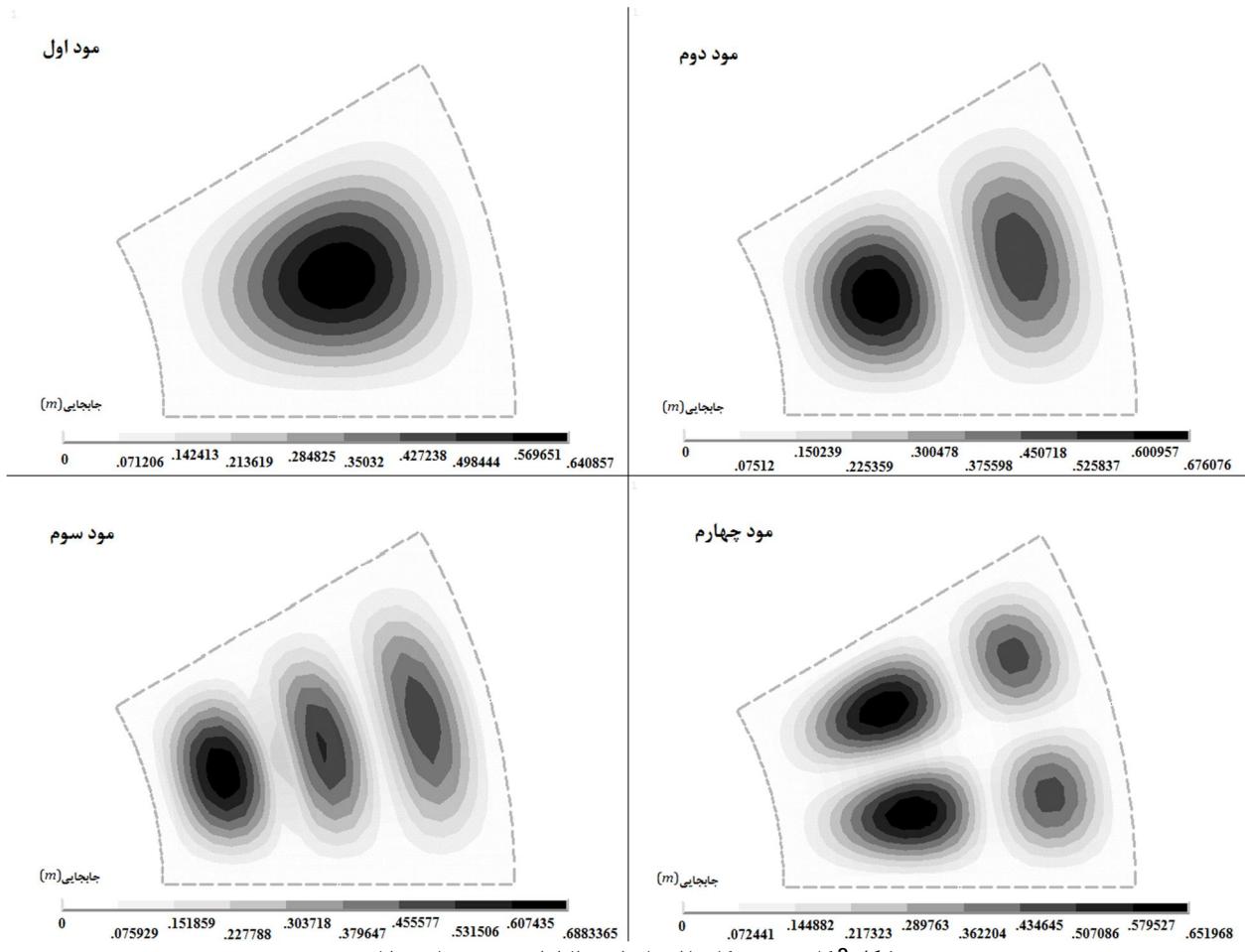
در کلیه مثال های عددی زیر ان迪س های توانی به صورت $n_{\theta}=2$ (با خواص پایه مدرج در جدول 3) در نظر گرفته می شود و ضریب پواسون ثابت و برابر $0/3$ است، همچنین اثر تغییرات پارامترهای مختلف بر روی فرکانس طبیعی در مود اول بررسی خواهد شد.

تغییرات فرکانس طبیعی برای قطاع دایره ای سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی در شرایط مرزی چهار طرف گیردار بر حسب ان迪س های توانی محیطی و ضخامتی در شکل 3 نمایش داده شده است، همان طور که مشاهده می شود با افزایش ان迪س های توانی در دو جهت فرکانس های طبیعی افزایش داشته اند و در مقایر بالای ان迪س های توانی به مقدار ثابتی همگرا شده اند.

نتایج حاصل با نتایج حل عددی مشتقات مربوطی مقایسه گردیده است، برای این شبیه سازی المان 281 در انسیس 12 که بطبق تثویی مرتبه ای اول تغییر شکل برشی می باشد، به کار گرفته شده است. در این شبیه سازی ورق قطاعی در جهت محیطی و ضخامت به 12 قسمت مساوی تقسیم شده و برای هر قسمت با توجه به روابط 1 و 2 خواص به صورت جداگانه تعریف گردیده است. در این شبیه سازی مشخصات هندسی ورق قطاعی سوراخ دار به صورت $\alpha=30^\circ$, $a=1m$, $b=0/01a$ و $h=0/5a$ می باشد. جدول 4 نتایج بدست آمده (با استفاده از روش مشتقات مربوطی) برای یک ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی (با خواص پایه مدرج در جدول 3) با شرایط مرزی چهار طرف گیردار را بر حسب شماره مود و ان迪س های توانی با نتایج حاصل از شبیه سازی با استفاده از نرم افزار انسیس مقایسه می کند، کانتورهای تغییر مکان حاصل نیز

جدول 2 مقایسه فرکانس طبیعی بی بعد برای ورق قطاعی سوراخ دار همسانگرد در شرایط مرزی CCCC در حالت بدون بستر

شماره مود						$\frac{b}{a}$
6	5	4	3	2	1	
591/838	571/104	425/149	413/316	297/770	187/245	نتایج کنونی [14] مرجع
590/374	569/715	424/333	412/551	297/335	187/056	
591/789	571/128	425/163	413/312	297/772	187/245	نتایج کنونی [14] مرجع
590/325	569/759	424/348	412/547	297/337	187/056	
716/494	596/761	563/928	413/429	339/193	191/137	نتایج کنونی [14] مرجع
714/458	595/274	562/649	412/663	338/662	190/942	



شکل 2 کانتور تغییر مکان با استفاده از نرم افزار انسیس در چهار مود اول

ضخامتی n_z به سمت بینهایت، خواص مؤثر ورق قطاعی سوراخ دار به خواص ماده‌ی سرامیک اول میل می‌کند.

تغییرات فرکانس ورق قطاعی تابعی مدرج دوبعدی با شرایط مرزی CCCC بر حسب نسبت b/a برای زاویه‌های قطاع مختلف در مود اول در شکل 4 رسم شده است، همان‌طور که مشاهده می‌شود با افزایش نسبت b/a فرکانس طبیعی بی بعد افزایش یافته است، به عبارت دیگر با افزایش شعاع سوراخ ورق قطاعی سوراخ دار، فرکانس طبیعی افزایش خواهد داشت. در مقادیر بالای نسبت b/a تغییرات زاویه اثر کمتری دارد و در زاویه قطاع بیشتر شیب تغییرات بیشتر می‌باشد، که این روند تغییرات شبیه به آن چه که در مرجع [12] آورده شده است می‌باشد. شکل 5 نیز تغییرات فرکانس طبیعی را بر حسب b/a در دو شرط مرزی CCCC و SCSC نمایش می‌دهد، همان‌طور که مشاهده می‌شود، مطابق انتظار فرکانس طبیعی در شرایط مرزی CCCC بیشتر است.

تغییرات فرکانس بر حسب زاویه α قطاع برای نسبت‌های مختلف b/a برای شرایط مرزی CCCC در مود اول در شکل 6 رسم شده است، همان‌طور که مشاهده می‌شود با افزایش زاویه قطاع فرکانس طبیعی ابتدا با شیب زیاد و سپس با شیب ملایم کاهش یافته است و در مقادیر پایین زاویه قطاع تغییرات نسبت b/a اثر کمتری داشته است، که این روند تغییرات شبیه به آن چه که در مرجع [12] آورده شده است، می‌باشد. همچنین تغییرات فرکانس طبیعی بر حسب زاویه قطاع در دو شرط مرزی CCCC و SCSC در مود اول در شکل 7 رسم شده است. همان‌طور که مشاهده می‌شود در زوایای کوچک‌تر مقادیر فرکانس در دو نوع شرط مرزی اختلاف کمتری دارند که می‌تواند به دلیل کوچک شدن لبه‌ها و کم شدن اثر تغییر شرایط مرزی باشد.

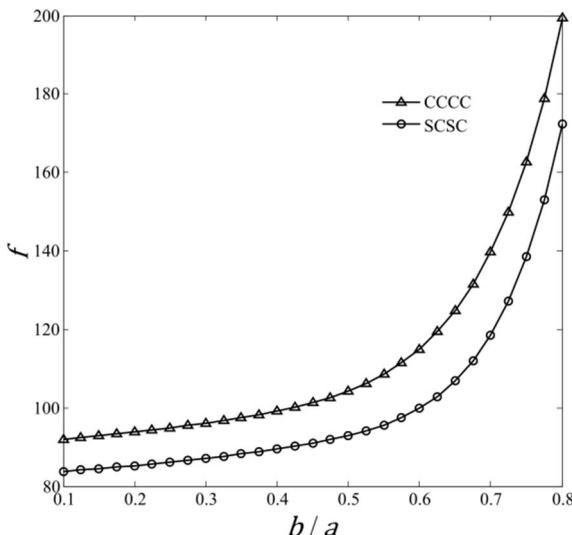
پارامترهای بی بعد بستر الاستیک به صورت رابطه 25 تعریف شده‌اند [12].

$$\bar{K}_w = K_w D_{m_2} / a^4, \quad \bar{K}_g = K_g D_{m_2} / a^2 \quad (25)$$

در رابطه فوق، D_{m_2} نیز به صورت رابطه 26 تعریف می‌شود:

$$D_{m_2} = E_{m_2} h^3 / 12(1-\nu^2) \quad (26)$$

شکل‌های 8 و 9 تغییرات فرکانس طبیعی در مود اول را در دو نوع شرط مرزی CCCC و SCSC به ترتیب بر حسب پارامترهای بی بعد وینکلر و پسترناك نمایش می‌دهند. همچنین تغییرات فرکانس طبیعی در مود اول بر حسب پارامترهای بی بعد بستر الاستیک برای شرایط مرزی CCCC به صورت نمودار سه بعدی در شکل 10 نشان داده شده است.



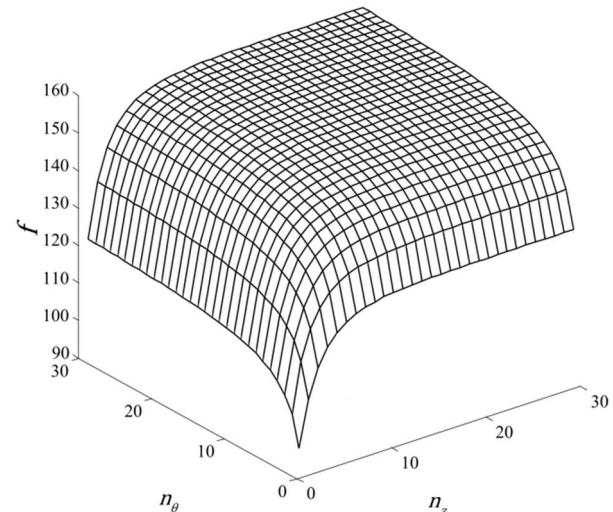
شکل 5 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب نسبت b/a برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دوبعدی در مود اول ($h=0/2a$ و $\alpha=30^\circ$)

جدول 3 خواص مواد پایه ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دوبعدی [12]

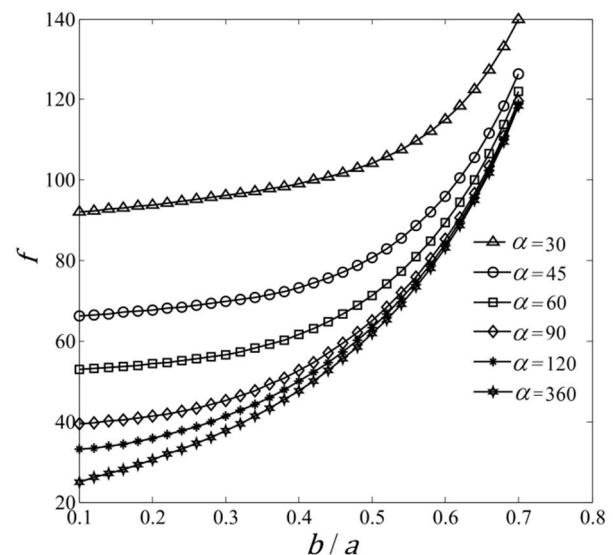
اجزا	مواد	E (GPa)	ρ (kg/m³)
m_1	Ti6 Al4V	115	4515
m_2	Al 1,100	69	2715
c_1	SiC	440	3210
c_2	Al_2O_3	300	3470

جدول 4 مقایسه فرکانس طبیعی (Hz) برای ورق قطاعی سوراخ دار

مشتقات مربعی	مرجع	مود 1	مود 2	مود 3	مود 4
$n_\theta=1, n_z=2$	انسیس	173/07	306/89	376/51	506/60
$n_\theta=5, n_z=5$	انسیس	221/81	169/35	310/07	348/88
$n_\theta=10, n_z=10$	انسیس	723/03	515/91	515/04	430/04
مشتقات مربعی		729/11	536/11	440/31	249/13

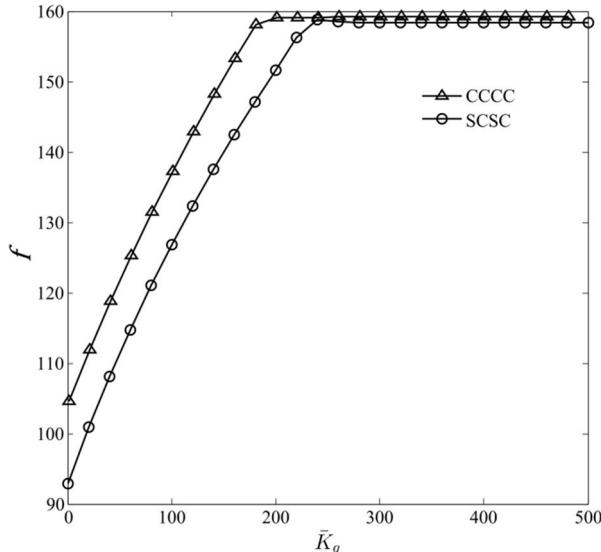


شکل 3 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب اندیس‌های توانی ضخامت و محیط در مود اول در شرایط مرزی CCCC ($h=0/2a$ و $b=0/5a$ ، $\alpha=60^\circ$).

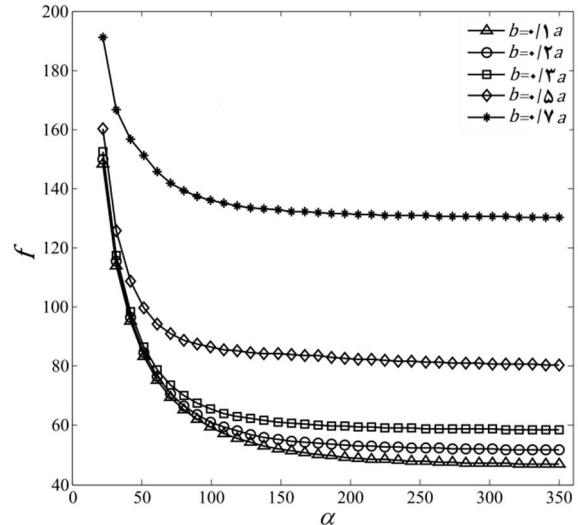


شکل 4 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب نسبت b/a برای زوایای مختلف قطاع برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دوبعدی ($h=0/2a$)

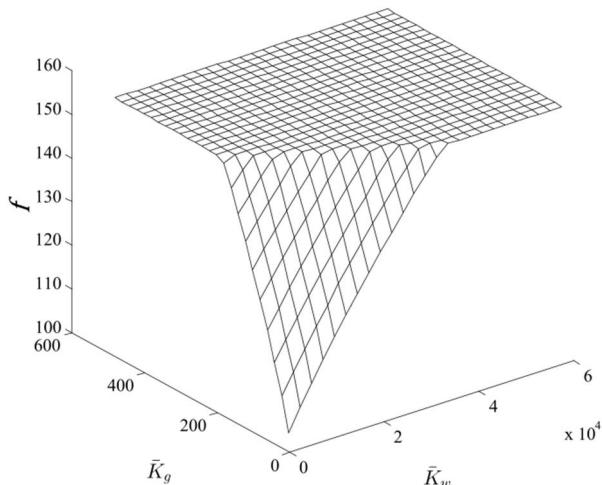
باید این نکته را یادآور شد که با میل کردن اندیس‌های توانی محیطی n_θ و



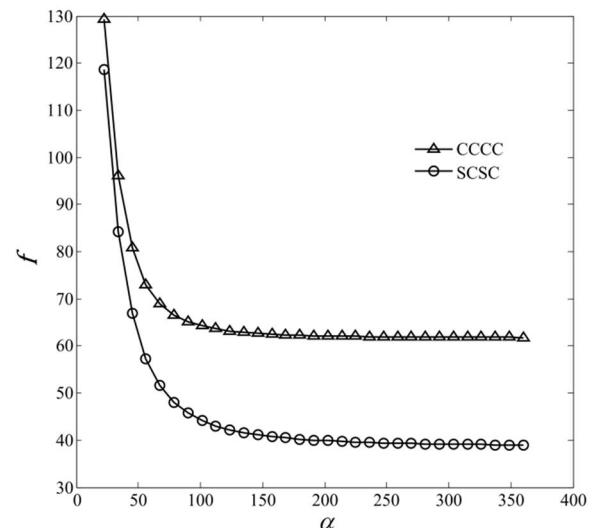
شکل 9 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب \bar{K}_g برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی ($\bar{K}_w = 0$, $\alpha = 30^\circ$, $h = 0/2a$, $b = 0/5a$)



شکل 6 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب زاویه قطاع (بر حسب درجه) برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی در نسبت‌های مختلف ($h = 0/2a$)



شکل 10 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب \bar{K}_g و \bar{K}_w برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی ($a = 0/5a$, $h = 0/2a$, $b = 0/5a$, $\alpha = 30^\circ$)

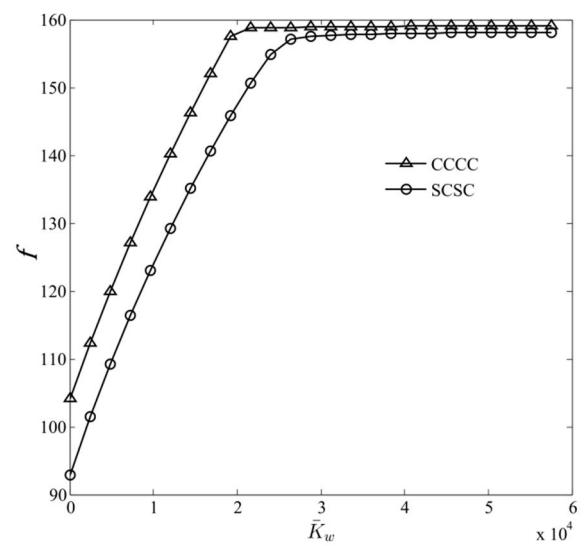


شکل 7 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب زاویه قطاع برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی ($h = 0/2a$, $b = 0/5a$)

همان‌طور که در شکل‌های 8 تا 10 مشاهده می‌شود در مقادیر بالای پارامترهای بستر، فرکانس طبیعی به عدد خاصی همگرا شده است، که دلیل آن سفتی بیش از حد بستر الاستیک در اثر افزایش پارامترهای بستر می‌تواند باشد. همچنین در شکل 10 مشاهده می‌شود که شبیه تغییرات بر حسب پارامتر بی بعد مدول پسترناک بیشتر است و اثر پارامتر بی بعد پسترناک بر روی فرکانس طبیعی بی بعد بیشتر می‌باشد.

7- نتیجه‌گیری

در این مقاله، فرکانس طبیعی ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی نسبتاً ضخیم روی بستر الاستیک با دو نوع شرایط مرزی مختلف مورد بررسی قرار گرفت. ابتدا معادلات حرکت براساس تئوری مرتبه اول تغییر شکل برشی استخراج گردید، سپس با استفاده از روش عددی مشتقات مربوعی و شبکه‌بندی در دو بعد حل شد. در گام بعدی صحت نتایج با مقالات معتبر و همچنین نرمافزار انسیس مورد ارزیابی قرار گرفت. در نهایت اثر پارامترهای هندسی ورق، پارامترهای بستر الاستیک، اندیس‌های توانی ماده‌ی تابعی مدرج و شرایط مرزی مورد مطالعه قرار داده شد. با بررسی جواب‌های حاصل



شکل 8 تغییرات فرکانس طبیعی بی بعد بر حسب \bar{K}_w برای ورق قطاعی سوراخ دار تابعی مدرج دو بعدی ($\bar{K}_g = 0$, $\alpha = 30^\circ$, $h = 0/2a$, $b = 0/5a$)

- [4] A. Abdollahifar, M.R. Nami, Investigating the effect of angle between the material gradation direction and crack on mixed-mode stress intensity factor of FGM plates using MLPG method, *Modares Mechanical engineering*, Vol. 13, pp. 138-150, 2013. (in Persian)
- [5] X.K. Xia, H.S. Shen, Vibration of post-buckled FGM hybrid laminated plates in thermal environment, *Engineering Structures*, Vol. 30, No. 9, pp. 2420-2435, 2008.
- [6] A. Alibeigloo, W.Q. Chen, Elasticity solution for an FGM cylindrical panel integrated with piezoelectric layers, *European Journal of Mechanic A/Solids*, Vol. 29, No.4, pp. 714-723, 2010.
- [7] M. Shariyat, Dynamic buckling of suddenly loaded imperfect hybrid FGM cylindrical shells with temperature-dependent material properties under thermo-electro-mechanical loads, *International Journal of Mechanical Sciences*, Vol. 50, No. 12, pp. 1561-1571, 2008.
- [8] M. Shariyat, M. S. Khaghani, Nonlinear thermo-elasticity, vibration, and stress wave propagation analyses of thick FGM cylinders with temperature dependent material properties, *European Journal of Mechanic A/Solids*, Vol. 29, No. 3, pp. 378-391, 2010.
- [9] M.M. Najafizadeh, H.R. Heydari, Thermal buckling of functionally graded circular plates based on higher order shear deformation plate theory, *European Journal of Mechanic A/Solids*, Vol. 23, No. 6, pp. 1085-1100, 2004.
- [10] M.R. Torshizian, M.H. Kargarnovin, Mode III fracture of an arbitrary oriented crack in two dimensional functionally graded material, *Mechanics Research Communication*, Vol. 38, No. 3, pp. 164-169, 2011.
- [11] M. Asgari, M. Akhlaghi, Natural frequency analysis of 2D-FGM thick hollow cylinder based on three-dimensional elasticity equations, *European Journal of Mechanics A/Solids*, Vol. 30, No. 2, pp. 72-81, 2011.
- [12] H. Hedayati, B. Sobhani Aragh, Influence of graded agglomerated CNTs on vibration of CNT-reinforced annular sectorial plates resting on Pasternak foundation, *Applied Mathematics and Computation*, Vol. 218, pp. 8715-8735, 2012.
- [13] C.W. Bert, M. Malik, Differential quadrature method in computational mechanics: a review, *Applied Mechanics Review*, Vol. 49, No. 1, pp. 1-28, 1996.
- [14] K.M. Liew, F.L. Liu, Differential quadrature method for vibration analysis of shear deformable annular sector plates, *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 230, No 2, pp. 335-356, 1999.

از این تحلیل نتایج زیر به صورت خلاصه به دست آمدند:

۱. با افزایش اندیس‌های توانی در دو جهت فرکانس‌های طبیعی افزایش داشته‌اند و در مقادیر بالای اندیس‌های توانی به مقدار ثابتی همگرا می‌شوند، زیرا خواص به سمت خواص یکی از مواد پایه می‌کند و افزایش اندیس‌های توانی اثری در خواص مؤثر نخواهد داشت، لذا با انتخاب درست مواد پایه و جهت تغییرات خواص آنها در ورق می‌توان فرکانس طبیعی را افزایش داد.

۲. اضافه کردن بستر موجب افزایش فرکانس می‌شود، بنابراین می‌توان با اضافه کردن بستر الاستیک فرکانس طبیعی سیستم را افزایش داد، اما افزایش مدول‌های وینکلر و پسترناک تا حد مخصوصی فرکانس طبیعی را افزایش می‌دهد و بعد از آن افزایش آنها تأثیری در مقدار فرکانس نخواهد داشت، زیرا بستر به حالت صلب خواهد شد و افزایش پارامترهای وینکلر و پسترناک بی اثر خواهد شد.

۳. در این تحقیق مشاهده شد که روش مشتقات مربعی با تعداد کم نقاط شبکه همگرا می‌شود و نتایج دقیقی را به دست می‌دهد و راهی کارآمد و دقیق در حل مسائل ارتعاشات می‌باشد.

۸- مراجع

- [1] E. Jomehzadeh, A.R. Saeidi, S.R. Atashipour, An analytical approach for stress analysis of functionally graded annular sector plates, *Materials and design*, Vol. 30, No. 9, pp. 3679-3685, 2009.
- [2] A.H. Sofiyev, Buckling analysis of FGM circular shells under combined loads and resting on the Pasternak type elastic foundation, *Mechanic research communication*, Vol. 37, No. 6, pp. 539-544, 2010.
- [3] M.H. Ebrahimi, M.M. Najafizadeh, Free vibration of two-dimensional functionally graded circular cylindrical shells on elastic foundation, *Modares Mechanical engineering*, Vol. 13, pp. 27-38, 2013. (in Persian)