



تحلیل ارتعاشات غیرخطی صفحه دو بعدی با اثر نقص هندسی محلی و بررسی آبرو ترموا لاستیسیته در جریان مافوق صوت

حمید موسیزاده^۱، بهزاد قدیری دهکردی^{۲*}، مسعود راسخ^۳

۱- دانشجوی دکترا، مهندسی هوافضا، دانشگاه تربیت مدرس، تهران

۲- استادیار، مهندسی هوافضا، دانشگاه تربیت مدرس، تهران

۳- استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه تفرش، تفرش

* تهران، صندوق پستی 14115-143، ghadirib@modares.ac.ir

چکیده

یک صفحه هموئن دو بعدی با شرایط مرزی تکیه گاه ساده فرض شده و اثر نقص هندسی محلی کوچک صفحه، به همراه اثر تغییر شکل غیرخطی صفحه، با استفاده از اصل کار مجازی و روابط انرژی کرنشی و جنبشی بر اساس مدل معادلات ردی و مارگوئر تعیین شده است. بررسی ارتعاشات غیرخطی صفحه دو بعدی با اثر نقص محلی در اثر تحریک اولیه برای اولین مرتبه به روش تحلیلی انجام شده است. در این تحلیل رفتار نرم شوندگی و سخت شوندگی سازه در اثر تغییر اندازه نقص بررسی شده است. تحلیل فلاتر صفحه با اثر نقص هندسی محلی، تحت اثر بارهای ترکیبی آبرودینامیک و نیروی فشاری داخل صفحه و تنش های حرارتی، برای اولین بار در حالت دو بعدی، بررسی شده است. تئوری پیشوند مرتبه اول و مرتبه سوم برای مدل سازی اثر آبرودینامیک مافوق صوت استفاده شده است. معادلات حرکت سیستم با استفاده از اصل کار مجازی و همیلتون استخراج شده است. با استفاده از روش گالرکین بر اساس شکل مودهای فرضی معادلات پهلوای مکانی و زمانی به معادلات غیرخطی معمولی تبدیل شده است. این معادلات به روش عددی رانج-کوتای مرتبه ۴ و ۵ حل شده است. همین طور، رفتار نرم شوندگی صفحه به رفتار سخت شوندگی تبدیل شده و دامنه نوسان صفحه افزایش یافته و سرعت فلاتر کاهش یافته است. با افزایش سرعت جریان، دامنه نوسان صفحه برای نقص های کوچک بزرگ شده و برای نقص های بزرگ کوچک شده است. افزایش دامنه نقص باعث کاهش سرعت فلاتر و تبدیل سیکل محدود به آشوبناک شده است.

اطلاعات مقاله

مقاله پژوهشی کامل

دریافت: ۱۵ آذر ۱۳۹۳

پذیرش: ۲۹ آذر ۱۳۹۳

ارائه در سایت: ۰۴ بهمن ۱۳۹۳

کلید واژگان:

فلاتر صفحه

آبرودینامیک مافوق صوت

نقص هندسی محلی

تنش حرارتی

ارتعاشات غیرخطی

2D Local Imperfect plate Non-linear Vibration and Aerothermoelastic analysis in Supersonic Flow

Hamid Moosazadeh¹, Behzad Ghadiri Dehkordi^{2*}, Masoud Rasekh³

1- Department of Aerospace Engineering, Tarbiat Modares University, Tehran, Iran

2- Department of Aerospace Engineering, Tarbiat Modares University, Tehran, Iran

3- Department of Mechanical Engineering, Tafresh University, Tafresh, Iran

* P.O.B. 14115-143 Tehran, Iran, ghadirib@modares.ac.ir

ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper

Received 06 December 2014

Accepted 20 December 2014

Available Online 24 January 2015

Keywords:
Panel flutter
supersonic aerodynamic
local imperfection
thermal stress
non-linear vibration

ABSTRACT

A homogenous 2D plate with simply supported boundary conditions and local imperfection is assumed. The effect of nonlinear deformation with Reddy and marguerre plate model has been introduced. The effect of local imperfection in non-linear vibration analysis with the effect of thermal and in-plane load has been investigated for the first time. The plate softening and hardening type with the effect of imperfection size is investigated. Flutter boundary of local imperfect plate with the effect of supersonic aerodynamic, thermal and mechanical load has been studied for the first time. First and third order piston theory aerodynamic (PTA) is employed to model supersonic aerodynamic loading. Equations of motion have been derived by use of Hamilton's principle and resultant nonlinear PDEs have been transformed into nonlinear ODEs via Galerkin's method. Fourth and fifth order runge-kutta numerical method has been used to solve ODEs and define panel behavior. Results show that, imperfection amplitude increases structural non-linear frequency, and changes plate softening type to hardening. Also, amplitude of plate vibration increases and flutter speed decreases continuously. Plate amplitude oscillation increases for small imperfections and decreases for larger imperfections versus flow speed.

سطح خارجی وسیله پرنده به طور کلی توسط عضوهای سازه ای داخلی به صفحات جدا از هم تقسیم شده است. این صفحات تحت تأثیر بار داخلی صفحه و بارهای آبرودینامیکی عمود بر صفحه هستند و امکان نایابداری و زیرا امکان تخریب زود هنگام یا تخریب در اثر خستگی را ایجاد می نماید.

۱- مقدمه
پدیدهای فلاتر صفحه توسط طراحان هوافضا همواره مورد نظر و اهمیت بوده زیرا امکان تخریب زود هنگام یا تخریب در اثر خستگی را ایجاد می نماید.

Please cite this article using:

H. Moosazadeh, B. Ghadiri Dehkordi, M. Rasekh, 2D Local Imperfect plate Non-linear Vibration and Aerothermoelastic analysis in Supersonic Flow, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 15, No. 3, pp. 113-124, 2015 (In Persian)

برای ارجاع به این مقاله از عبارت ذیل استفاده نمایید:

خطی صفحه منحنی شکل تحت اثر جریان زاویدار با خط عمود بر صفحه به روش المان محدود را بررسی کردند [11]. سینگا و مندل (2008) فلاتر مافق صوت پوسته استوانه‌ای مواد مرکب را انجام دادند. مدل پیستون مرتبه اول و مسئله مقدار ویژه به روش المان محدود با استفاده از المان‌های پوسته تحلیل شد. اثر تنش‌های حرارتی و تنش برشی و فشاری در سرعت بحرانی مافق صوت تأثیرگذار بود [12]. ابراهیم و همکاران (2008)، فلاتر غیرخطی و کمانش حرارتی صفحه FG با خواص وابسته به دما، با اثر حرارت و نیروی آبروپیکی به روش المان محدود برای صفحه نازک و با استفاده از رابطه کرنش ون-کارمن برای تغییر شکل‌های بزرگ را بررسی کردند. مدل پیستون مرتبه اول برای جریان مافق صوت شبه پایا استفاده شد [13]. آزو (2009)، اثرات زاویه جریان بر فلاتر مافق صوت در صفحات خمیده گیردار را بررسی کرد. با استفاده از روش المان محدود غیرخطی در حوزه فرکانس برای بررسی اثرات زاویه دلخواه جریان بر پاسخ فلاتر پوسته خمیده ایزوپریک با تکیه‌گاه ساده و گیردار تحت جریان مافق صوت ارائه داد [14]. عباس و همکاران (2011)، مطالعه فلاتر فوق صوتی و رفتار آبروتورمولاستیک صفحه منحنی شکل خطی را انجام دادند. اثر مخرب حرارتی مورد توجه قرار گرفت و مدل دمپینگ سازه‌ای کلوبین به صورت غیر وابسته به دما و زمان در مدل سازی در نظر گرفته شد [15]. قدیمی و دردل (2011)، اثرات نقص هندسی بر روی رفتار آبروپیکی بال FG در جریان مافق صوت را بررسی نمودند. بررسی ساختهای فلاتر صفحه تحت اثر حرارت با اثر نقص هندسی انجام شد. صفحه مربعی با تغییر شکل برشی مرتبه اول و اثر غیرخطی کرنش-جایجاپی ون کارمن مدل سازی شده است. تئوری پیستون مرتبه اول برای جریان آبروپیک استفاده شد [16]. لی، ژانگ و مثی (2012)، بررسی فلاتر آبروپیک صفحه با اعمال اثرات زمانی حرارت بر روی صفحه ایزوپریک را انجام دادند. رفتار پیچیده دینامیکی صفحه در جریان مافق صوت بررسی شد. اثرات نیرو و گشتاور حاصل از بارهای حرارتی داخل صفحه به صورت ریاضی فرض شد [17].

در این تحقیق، ارتعاشات غیرخطی صفحه تحت دوبعدی با طول مشخص و عرض نامحدود تحت اثر تنش‌های حرارتی و نیروی داخل صفحه مکانیکی با اثر نقص هندسی محلی برای اولین بار بررسی شده است. همین طور، تحلیل فلاتر غیرخطی صفحه دارای نقص هندسی محلی، با استفاده از آبروپیکی پیستون مرتبه اول و سوم، تحت اثر بارهای حرارتی و مکانیکی نیز برای اولین بار، انجام شده است. بعد از تشکیل معادلات غیرخطی حاکم، با استفاده از روش مدهای فرضی و روش گالرکین، (با استفاده از 6 مود فرضی اول)، معادلات حوزه زمان به روش رانگ-کوتای مرتبه 4 و 5 حل شده است. شرایط مرزی تکیه‌گاه ساده فرض شده است. نتایج شامل؛ تحلیل ارتعاشات و کمانش صفحه دارای انواع نقص، مرز فلاتر تحت اثر تنش‌های حرارتی و تغییرات رفتار صفحه با تغییر اندازه و ابعاد نقص است.

2- مدل‌سازی ریاضی

مدل صفحه دارای نقص هندسی محلی (که تغییر شکل هندسی در صفحه کاملاً تحت در اثر نیروهای محیطی یا نقص در اثر ضربه و ... است)، تحت اثر جریان آبروپیکی مافق صوت، نیروی فشاری داخل صفحه و تنش‌های حرارتی آبروپیکی، در شکل 1 نشان داده شده است.

\parallel ، سرعت جریان آزاد روى صفحه، R ، نیروی داخل صفحه، P^d ، فشار دینامیکی جریان بالای صفحه، P^s ، فشار استاتیکی پایین صفحه، T

نوسانات ناپایای صفحه در اثر ترکیب نیروهای آبروپیکی، اینرسی و الاستیک وجود دارد. از موارد مهم دیگر در ناپایداری فلاتر صفحه اثر حرارت بر روی سازه‌ی صفحه در سرعت‌های مافق صوت است. اثر تنش‌های حرارتی بالا به همراه اثر نیروهای فشاری داخل صفحه، امکان وقوع فلاتر را زیاد نموده و مرز پایداری صفحه را کاهش می‌دهد. تغییر شکل الاستیک بر حرارت آبروپیکی و حرارت آبروپیکی بر سفتی سازه تأثیرگذار است. نقص محلی در سازه‌های هوایی در اثر تغییر شکل و کمانش سازه تحت بارهای حرارتی و مکانیکی ایجاد می‌شود که بعد از حذف بار امکان باقی ماندن اثر نقص وجود دارد. نقص از دیدگاه دینامیک سازه و ارتعاشات بر روی صفحه بررسی شده است اما تاکنون بر روی پدیده آبروپیکی است. بنابراین با توجه به اهمیت اثر نقص در رفتار دینامیکی و غیرخطی سازه هدف تمرکز بر اثر نقص سازه‌ای در رفتار آبروپیک صفحه است.

از جمله فعالیت‌هایی که در زمینه بررسی اثر نقص در کمانش و ارتعاشات صفحه و پوسته منتشر شده به موارد زیر می‌توان اشاره نمود. سینگا (1974)، ارتعاشات دامنه بزرگ صفحه نسبتاً ضخیم ایزوپریپ به صورت تخت و منحنی شکل را بررسی نمود و اثرات برش و اینرسی دورانی را در نظر گرفت. رابطه بین ارتفاع نقص و فرکانس سازه، رفتار کمانش و تغییر رفتار صفحه با نقص کوچک به نقص‌های بزرگتر را بررسی نمود [1]. کاپانیا و یانگ (1987)، نقص هندسی را با استفاده از تابع چند جمله‌ای شبیه‌سازی کردند و اثر بار تراکمی را بر رفتار پس از کمانش صفحه مربوطی ایزوپریپ بررسی کردند [2]. لین و چن (1989)، اثرات نقص هندسی اولیه در ارتعاشات غیرخطی صفحه ایزوپریپ نسبتاً ضخیم را بررسی نمودند. اثرات تغییر شکل بر روی اینرسی دورانی را در نظر گرفتند. بر اساس مدل شکل مدهای فرضی برای صفحه با تکیه‌گاه ساده با استفاده از روش گالرکین تحلیل را انجام دادند. اثر نقص در فرکانس سازه و رفتار نرم شوندگی و سخت شوندگی آن را نشان دادند [3]. لیبرسکو (1996)، بررسی ارتعاشات صفحه تحت با نقص هندسی تحت اثر بار حرارتی و مکانیکی، همین طور برای صفحه منحنی شکل با اثر نقص تقابل بار و فرکانس سیستم را بررسی نمود [4]. فیدرستون (2001)، حساسیت به نقص هندسی صفحه تحت تخت تخت اثر بار تراکمی و برشی را به روش المان محدود بررسی نمود [5]. گیریش و راماچاندرا (2005)، رفتار پس از کمانش صفحه مواد مرکب لایه‌چینی شده با اثر نقص هندسی را بررسی کردند. توزیع دمای یکسان در راستای ضخامت فرض شد و نظریه تغییر شکل بر روی مرتبه بالا با روابط کرنش-جایجاپی ون کارمن و عیوب هندسی اولیه استفاده شد [6]. یانگ و هوانگ (2007)، یانگ و هوانگ (2007)، پاسخ گذای غیرخطی صفحه با خواص مواد وابسته به ضخامت FG با نقص هندسی تحت اثر حرارت را بررسی نمود. صفحه با تکیه‌گاه ساده و نقص هندسی کلی و محلی فرض شد. روابط نظریه بر اساس مدل تغییر شکل برشی مرتبه بالا و اثر سینماتیک غیرخطی ون کارمن و خواص مواد وابسته به دما فرض شد [7].

از جمله فعالیت‌هایی که در زمینه فلاتر صفحه با اثر نقص یا انحنای صفحه یا پوسته استوانه‌ای انجام شده است به شرح زیر است. بولوین (1963)، معادلات صفحه منحنی شکل را بدون نتایج کمی تعیین و ارائه نمود و به بررسی مسئله ناپایستار بر اساس نظریه پایداری الاستیک پرداخت [8]. بین (1993)، فلاتر ماوراء صوت صفحه منحنی شکل را با اثر حرارت آبروپیکی تحلیل کرد [9]. نایدیک، فریدمن و ژانگ (1995)، فلاتر ماوراء صوت صفحه منحنی شکل را بررسی نمودند [10]. آزو (2005)، فلاتر غیر

جهت طولی (x) داخل صفحه فرض شده است. این تنش در اثر وجود قیدها در مرزهای صفحه تولید شده است. N_x بر اساس بار کلی داخل صفحه در:

جهت x تعیین شده است [18]. طبق رابطه (7) داریم:

$$N_x = N_x^m + N_x^g + N_x^T \quad (7)$$

در روابط (10-8)، اثر بار مکانیکی کششی یا فشاری داخل صفحه، N_x^g ، اثر تغییر شکل‌های هندسی غیرخطی صفحه و N_x^T ، اثر بارهای حرارتی داخل صفحه است.

$$N_x^m = \frac{ah}{(1-v^2)} \frac{1}{\int_0^a E(x)^{-1} dx} \eta \quad (8)$$

$$N_x^g = \frac{h}{(1-v^2)} \frac{1}{\int_0^a E(x)^{-1} dx} \times \left(\frac{1}{2} \int_0^a (W_{0,x})^2 dx + \int_0^a W_{0,x} \dot{W}_{0,x} dx \right) \quad (9)$$

$$N_x^T = -\frac{1}{(1-v^2)} \frac{1}{\int_0^a E(x)^{-1} dx} \left((1+\nu) \int_0^a \alpha(x) \int_{\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \Delta T dz dx \right) \quad (10)$$

η ضریب اثر نیروی کششی یا فشاری اعمالی در مرزهای صفحه بر واحد سطح و $(x)\alpha$ ، ضریب انبساط حرارتی است. ΔT ، افزایش دمای صفحه از حالت بدون تنش در دمای مرجع T_{ref} است، در واقع یک گستره دمایی خطی در ضخامت صفحه فرض شده و به صورت رابطه (11) تعریف شده است [20,15].

$$\Delta T(x, z) = T - T_{ref} = T_0(x) + zT_1(x) \quad (11)$$

در این فعالیت شرایط گستره دمایی حالت پایا² برای وسیله پروازی سرعت بالا فرض شده و از تغییرات دما در ضخامت صفحه صرف نظر شده است بنابراین $\Delta T(x) = T_0(x) + zT_1(x)$ و در نتیجه گشتاور حرارتی تولیدی داخل صفحه صرف نظر شده است. رابطه مربوط به دمای صفحه به صورت رابطه (12) تعریف شده است.

$$T_0(x) = T \sin\left(\pi \frac{x}{a}\right) \quad (12)$$

T بیشینه دما در $x=a/2$ ، داخل صفحه است. شرایط مرزی صفحه برای حالت تکیه‌گاه ساده به صورت رابطه (13) تعریف شده است [20].

$$w_0(x, t) = 0 \quad w_{0,xx}(x, t) = 0 \quad (13)$$

خواص مواد وابسته به دما فرض شده است که شامل مدول الاستیک و ضریب انبساط حرارتی α است [15] و به صورت رابطه (14) تعریف می‌شوند.

$$E = E_0 + E_1 T_0 = E_0 (1 + e_T T_0), e_T = \frac{E_1}{E_0} < 0 \quad (14)$$

e_T و α_T ، ضرایب مربوط به تغییرات حرارتی مدول الاستیسیته و انبساط حرارتی هستند. E_1, E_0 ، ضرایب درجه صفر و یک مدول الاستیک و α_1, α_0 ، ضرایب درجه صفر و یک ضریب انبساط حرارتی، بر حسب دما هستند. مدول الاستیک بر حسب دما با توجه به وابستگی دمایی خواص مواد ترمومولاستیک صفحه و وابستگی مکانی گسترهی دما بر روی صفحه مشخص

دمای جریان بر روی صفحه، H ، ارتفاع نقص هندسی، h ، ضخامت صفحه و a طول صفحه است.

معادلات حاکم با استفاده از اصل کار مجازی تعیین شده است. اصل کار مجازی در شکل دینامیکی به صورت رابطه (1) تعریف شده است [19].

$$0 = \int_0^T (\delta U + \delta V - \delta K) dt \quad (1)$$

که δU انرژی کرنشی مجازی، δV کار مجازی انجام شده توسعه نیروی اعمالی و δK انرژی جنبشی مجازی است و به صورت رابطه (2) تعریف شده‌اند.

$$\begin{aligned} \delta U &= \int_V \bar{\sigma} : \delta \bar{\epsilon} dV \\ \delta V &= \int_{\Omega_0} \bar{p} \cdot \delta \bar{u} dxdy \\ \delta K &= \int_{\Omega_0} \rho \bar{u}_t \cdot \delta \bar{u}_t dV \end{aligned} \quad (2)$$

در روابط بالا $\bar{\sigma}$ ، $\bar{\epsilon}$ ، \bar{p} ، \bar{u} و \bar{u}_t به ترتیب تansور تنش، تansور گشتاور، بردار نیروهای گستردۀ خارجی، بردار جابجایی و بردار سرعت هستند. Ω_0 سطح میانی است.

با قرار دادن رابطه (2) در رابطه (1) و انتگرال‌گیری در طول ضخامت، همین طور با استفاده از رابطه کرنش- Jabجایی برای مدل صفحه کلاسیک و انتگرال‌گیری جزء به جزء در نهایت معادلات اول- لگرانژ تعیین شده است.

با توجه به نامحدود فرض کردن عرض صفحه، ارتعاشات عرضی سازه با رابطه (3) تعریف شده است [18,15].

$$DW_{0,xxxx} - N_x (W_{0,xx}) + \Delta P_a + M_{x,xx}^T + \rho_m h w_{0,tt} = 0 \quad (3)$$

$W_{0,xx}$ جابجایی عمودی صفحه، N_x تنش محوری، M_x^T گشتاور خمی، ΔP_a گشتاور حرارتی صفحه، $w_{0,tt}$ فشار آبرو- دینامیکی و عبارت آخر اینرسی انتقالی¹ صفحه است. که طبق رابطه (4) و (5) داریم:

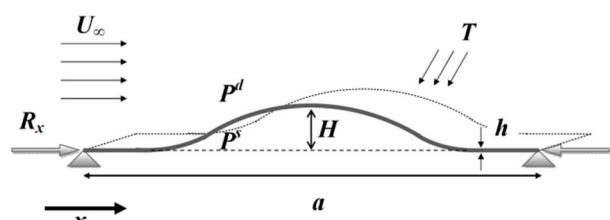
$$M_x \equiv DW_{0,xx} \quad (4)$$

$$D = \frac{EH^3}{12(1-v^2)} \quad (5)$$

D سفتی صفحه، E مدول الاستیک، v ضریب پواسون و $W_{0,xx}$ تغییرات انحنای صفحه میانی است. کرنش صفحه بر اساس رابطه غیرخطی ون کارمن با رابطه (6) تعریف شده است [19].

$$\varepsilon_x = u_{0,x} + \frac{1}{2} (W_{0,x})^2 \quad (6)$$

صفحه در کاربردهای هوافضایی مانند بخشی از بدنه یا بال یا دم هوایپیما به صورت ثابت و محکم به سازه هوایپیما متصل شده است. بنابراین تنش در



شکل 1 هندسه صفحه دوبعدی تحت اثر بارهای خارجی

$$\begin{aligned} W &= \frac{W}{a}, \hat{W} = \frac{\hat{W}}{h}, \xi = \frac{x}{a}, \bar{T} = t\Omega_0, \Omega_0 = \left(\frac{\pi}{a}\right)^2 \sqrt{\frac{D_0}{\rho_m h}}, \\ \bar{\Omega} &= \Omega_0 \frac{a}{c_\infty}, \bar{h} = \frac{h}{a}, \bar{P}^s(x) = P^s(x) \frac{a^4}{D_0 h}, T_{cr} = \frac{D_0}{E h a^2 \alpha_0}, \\ \tau &= \frac{T}{T_{cr}}, \bar{T} = \tau \sin(\pi \xi), \bar{\rho} = \frac{\rho_m}{\rho_\infty}, \mu = \frac{\rho_\infty \bar{a}}{\rho_m h}, \beta = \sqrt{M^2 - 1}, \\ \lambda &= \frac{2qa^3}{\beta D_0}, R_x = \frac{E h a^2 \eta}{D_0(1-\nu^2)} = C_r \pi^2, K = \frac{\omega}{\Omega_0} \end{aligned} \quad (21)$$

Ω_0 ، فرکانس اول صفحه، $\bar{\Omega}$ ، فرکانس بی بعد و K ، فرکانس های بی بعد صفحه بر حسب فرکانس اول است. C_r ، ضریب نیروی داخل صفحه است.

قابلیت ایجاد انواع مدل نقص بر روی صفحه تخت یا پوسته توسط بسط تیلور یا بسط توابع هایپربولیک قابل انجام است. مدل نقص توسط رابطه (23.22) مشخص شده است [20].

$$\hat{W}_0 = \sum_{n=1}^N \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \quad (22)$$

$$\begin{aligned} \hat{W}_0 &= C_1 h \operatorname{sech} \left[\delta_1 \left(\frac{x}{a} - \psi_1 \right) \right] \cos \left[\mu_1 \pi \left(\frac{x}{a} - \psi_1 \right) \right] \times \\ &\quad \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \end{aligned} \quad (23)$$

C_1 ضریب تعیین ارتفاع نقص نسبت به ضخامت صفحه است. دو مدل نقص که با استفاده از روابط (23.22) مورد تحلیل قرار گرفته است توسط شکل 2 نشان داده شده است. برای دامنه نقص 0/9 از رابطه (22) و برای دامنه نقص های کوچکتر، از رابطه (23) استفاده شده است. دامنه نقص در ارتفاع 0/1 و مکان نقص، فاصله قله نقص از محور افقی فرض شده است. با جایگذاری رابطه (22) و (23) در رابطه (9) و (19) و رابطه (19) در (18)، همین طور، جایگذاری رابطه (18) در (15) و جایگذاری رابطه (11) در (10) و جایگذاری رابطه (8) و (9) و (10) در (7) و قرار دادن رابطه (7) و (15) در (3) و با استفاده از روابط بی بعد سازی، رابطه غیرخطی نهایی آیروترموالاستیستیک حاصل برای صفحه دو بعدی، به صورت رابطه (24) بیان شده است.

δ_e ، واپسگی دمایی مدول الاستیستیت و δ_a ، واپسگی دمایی ضریب انبساط حرارتی، با عدد صفر یا یک مشخص می شود.

$$\begin{aligned} &\left(1 + \delta_e e_T T_{cr} \tau \sin(\pi \xi)\right) W_{\xi\xi\xi\xi} - \\ &\frac{\pi \sqrt{\delta_e^2 e_T^2 T_{cr}^2 \tau^2 - 1}}{\left\{ i c s g n \left(\frac{i}{\sqrt{\delta_e^2 e_T^2 T_{cr}^2 \tau^2 - 1}} \right) \pi + 2 \operatorname{arctanh} \left(\frac{\delta_e e_T T_{cr} \tau}{\sqrt{\delta_e^2 e_T^2 T_{cr}^2 \tau^2 - 1}} \right) \right\}} \times \\ &\left(\frac{12}{h^2} \left(\eta + \frac{1}{2} \int_0^1 (W_\xi)^2 d\xi + \bar{h} \int_0^1 W_\xi \hat{W}_\xi d\xi \right) - \right. \\ &\left. \frac{1}{1-\nu} \int_0^1 \left(1 + \delta_a \alpha_T T_{cr} \tau \sin(\pi \xi) \right) \tau \sin(\pi \xi) d\xi \right) \times \\ &\left(\frac{\partial^2}{\partial \xi^2} W W(\xi, t) \right) + \pi^4 W_{\xi\xi} + \end{aligned}$$

شده است و ضرایب ترمولاستیک مواد تابعی از متغیرهای دمایی و مکانی هستند (یعنی $E = E(x, T)$ و $\alpha = \alpha(x, T)$).

2-1-بارگذاری آیرودینامیکی

جریان آیرودینامیک بر اساس نظریه پیستون غیرخطی در نظر گرفته شده است. ΔP_a ، فشار گسترده بر روی صفحه در اثر جریان آیرودینامیک بالای صفحه به صورت رابطه (15) تعریف شده است.

$$\Delta P_a = P^d(x, t) + P^s(x) \quad (15)$$

$P^d(x, t)$ ، اثر نیروی آیرودینامیکی ناپایا و $P^s(x)$ ، نیروی استاتیکی اولیه در نظر گرفته شده است. رابطه فشار ایزنتروپیک بر روی صفحه با استفاده از نظریه پیستون بر اساس سرعت عمودی جریان بر روی صفحه V_z (سرعت فروریزش)، در یک بعد به صورت رابطه (16) نشان داده شده است [21]

$$P^d(x, t) = P_\infty \left(1 + \frac{\gamma - 1}{2} \cdot \frac{V_z}{c_\infty} \right)^{\frac{2\gamma}{\gamma-1}} \quad (16)$$

مدل پیستون مرتبه اول و سوم، به صورت روابط (17) و (18) تعیین شده است،

$$P^d(x, t) = P_\infty \left(1 + \gamma \frac{M}{\beta_1} \left(\eta_1 \frac{V_z}{c_\infty} \right) \right) \quad (17)$$

$$\begin{aligned} P^d(x, t) &= P_\infty \left(1 + \gamma \frac{M}{\beta_1} \left(\eta_1 \frac{V_z}{c_\infty} \right) + \left[\frac{\gamma(\gamma+1)}{4} \right] \frac{M}{\beta_1} \left(\eta_1 \frac{V_z}{c_\infty} \right)^2 \right. \\ &\quad \left. + \frac{\gamma(\gamma+1)}{12} \frac{M}{\beta_1} \left(\eta_1 \frac{V_z}{c_\infty} \right)^3 \right) \end{aligned} \quad (18)$$

$\eta_1 = \frac{M}{\sqrt{M^2 - 1}}$ ، تعریف شده است. برای تعیین فشار آیرودینامیکی

روی صفحه، براساس رابطه V_z ، در اثر جریان سیال بالای صفحه و تغییر شکل عمودی صفحه تعریف شده است [22.15].

$$V_z = (\beta_2 W_{0,t} + U_\infty (W_{0,x} + \hat{W}_{0,x})) \quad (19)$$

c_∞ ، سرعت صوت و رابطه $C_\infty^2 = \frac{\gamma P_\infty}{\rho_\infty}$ ، برقرار است. P_∞ ، ρ_∞ و γ ، به

ترتیب، فشار اتمسفر، چگالی هوا و ضریب ثابت گاز آیزنتروپیک $\gamma = 1.4$ ، تعریف شده اند. $\hat{W}_{0,x}$ اثر نقص یا انحنای اولیه در صفحه است. نظریه پیستون، یک روش معمول و مورد استفاده برای تحلیل آیروالاستیک سیستم در جریان های موفق صوت و موارد صوت بشمار رفته است. برای عدد ماخ M ، فشار دینامیکی q_∞ و ضریب β_1 و β_2 تعاریف رابطه (20) فرض شده است.

$$M = \frac{U_\infty}{c_\infty}, q_\infty = \frac{\rho_\infty U_\infty^2}{2}, \beta_1 = \sqrt{M^2 - 1}, \beta_2 = \frac{M^2 - 2}{M^2 - 1} \quad (20)$$

برای اعداد ماخ بزرگ $\beta_1 = M$ و $\beta_2 = 1$ فرض شده است.

2-2-معادلات غیرخطی آیروترموالاستیک صفحه ابتداء متغیرهای بی بعد سیستم تعریف شده است.

3-2-روش حل
با استفاده از روش مودهای فرضی در روش گالرکین، جابجایی عمودی صفحه را به صورت یک سری از مودهای سیستم سازه فرض نموده‌ایم. با توجه به شرایط مرزی تکیه‌گاه ساده تابع شکل مودها به گونه‌ای تعریف شده تا شرایط مرزی را ارضاء کند. طبق روابط (25) و (26) داریم:

$$W = W_{\xi\xi} = 0, \xi = 0, 1 \quad (25)$$

$$W(\xi, \bar{t}) = \sum_{i=1}^n a_i(\bar{t}) \phi_i(\xi) \quad (26)$$

$$\phi_i(\xi) = \sin(\lambda_i \xi), \lambda_i = i\pi$$

حل تقریبی حاصل برابر حل دقیق نیست و مقداری باقی‌مانده دارد. با ضرب باقی‌مانده یا خطأ در تابع پایه مورد استفاده برای شکل مودهای سیستم، $(\xi, \bar{t}) = \sin(i\pi\xi), i = 1, 2, \dots, n$ و انتگرال‌گیری در طول صفحه و برابر صفر قرار دادن حاصل، یک دسته رابطه دیفرانسیلی معمولی با توجه به تعداد جملات بسط داده شده به دست آمده است. این معادلات وابسته به زمان بوده و رفتار سیستم را در حوزه زمان نشان می‌دهند. معادلات غیرخطی معمولی حاصل، با استفاده از روش‌های عددی قابل حل است. مدل رانگ-کوتای مرتبه 4 و 5 مورد استفاده قرار گرفته است [23-25].

3- نتایج

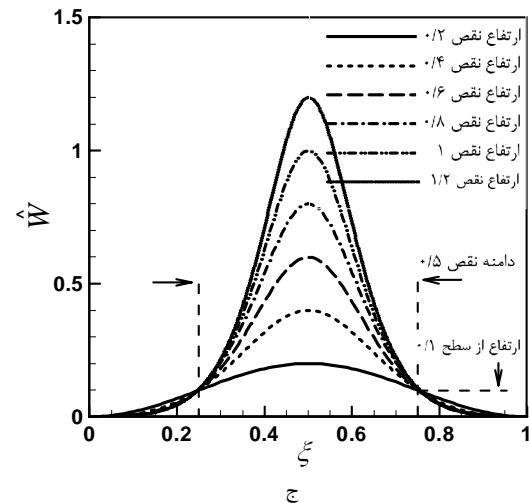
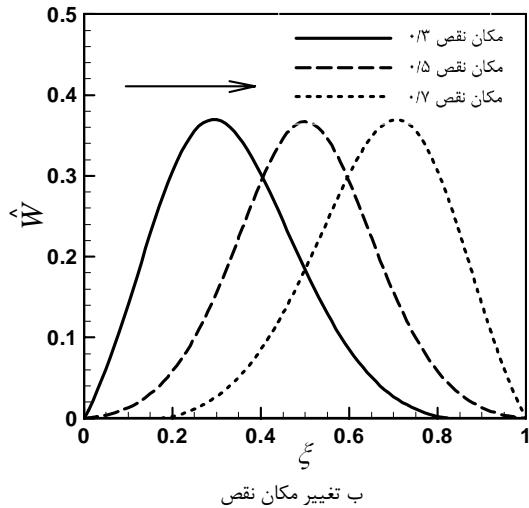
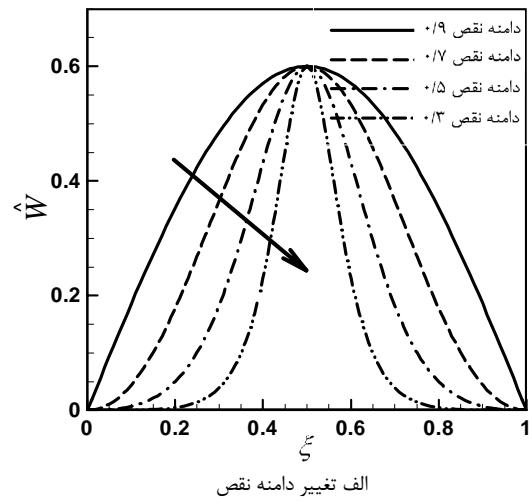
3-1- تحلیل ارتعاشات غیرخطی صفحه دوبعدی با اثر نقص محلی
در شکل 3 الف به ترتیب تغییرات فرکانس اول سازه برای اثر نقص با دامنه ۰/۹ با نسبت ارتفاع ۰/۸، ۰/۴ و ۰/۰ با حسب تغییر مقدار حرارت داخل صفحه ترسیم شده است. با افزایش اثر حرارت، ابتدا فرکانس اول سازه کاهش یافته و برای ارتفاع نقص ۰/۴ و ۰/۸ در نزدیک مرز صفر کمانش ایجاد شده (بخش خطی رفتار سازه) و سپس رفتار پس از کمانش مشاهده شده (بخش غیرخطی رفتار سازه) و فرکانس اول افزایش یافته است. با افزایش ارتفاع نقص در بخش خطی، فرکانس کاهش یافته و در بخش غیرخطی فرکانس افزایش داشته است.

شکل 3 ب تغییر فرکانس اول سازه با نقص را بر حسب افزایش حرارت صفحه برای ارتفاع ۰/۰۲، ۰/۰۴ و ۰/۰۶ و دامنه نقص ۰/۵ نشان داده است. با افزایش ارتفاع نقص فرکانس در بخش تغییرات خطی (دماهی صفر تا حدود ۰/۱۵) کاهش یافته است و در بخش تغییرات غیرخطی فرکانس، افزایش فرکانس اول را با افزایش ارتفاع نقص مشاهده نموده‌ایم.

در شکل 4 اثر نیروی خارجی کششی و فشاری بر روی فرکانس اول سازه دوبعدی با اثر نقص مشاهده شده است. با افزایش نیروی فشاری به ۱، صفحه دچار کمانش شده و با افزایش بیشتر نیروی فشاری، رفتار پس از کمانش از خود نشان داده است. ارتفاع نقص ۰/۰۶ و دامنه نقص ۰/۳ و ۰/۷ فرض شده است. با افزایش دامنه نقص فرکانس اول در حالت تغییرات خطی، کاهش داشته و در حالت غیرخطی افزایش داشته است. در مقایسه شکل ۳ و ۰/۴، اثر نیروی داخل صفحه در تغییر فرکانس با تغییر دامنه نقص، کمتر از اثر بار حرارتی مشاهده شده است.

3-2- تحلیل آبرووالاستیک غیرخطی صفحه دوبعدی با اثر نقص محلی
در شکل 5 الف و ب نمودار فازی صفحه برای نقص با دامنه ۰/۹ و ارتفاع ۰/۸ ترسیم شده است. با افزایش فشار دینامیکی از ۱۷۳ به ۲۰۱، رفتار سیستم از سیکل محدود به آشوبناک تبدیل شده و با افزایش بیشتر فشار دینامیکی به مقدار ۳۴۷، به سیکل چند دوره‌ای تبدیل شده است. بنابراین، با

$$\begin{aligned} & \frac{M^2 \pi^4}{\bar{h} \rho \bar{\Omega}^2 \beta_1} \eta_1 \left(C_{a1} \left(\beta_2 \frac{\bar{\Omega}}{M} W_{\bar{t}} + W_{\xi} + \bar{h} \dot{W}_{\xi} \right) \right) + \\ & \frac{1}{4} C_{a3} (\gamma_1 + 1) \eta_1 M \left(\beta_2 \frac{\bar{\Omega}}{M} W_{\bar{t}} + W_{\xi} + \bar{h} \dot{W}_{\xi} \right)^2 + \\ & \frac{1}{12} C_{a3} (\gamma_1 + 1) \eta_1^2 M^2 \left(\beta_2 \frac{\bar{\Omega}}{M} W_{\bar{t}} + W_{\xi} + \bar{h} \dot{W}_{\xi} \right)^3 = \bar{P}^s(x) \end{aligned} \quad (24)$$

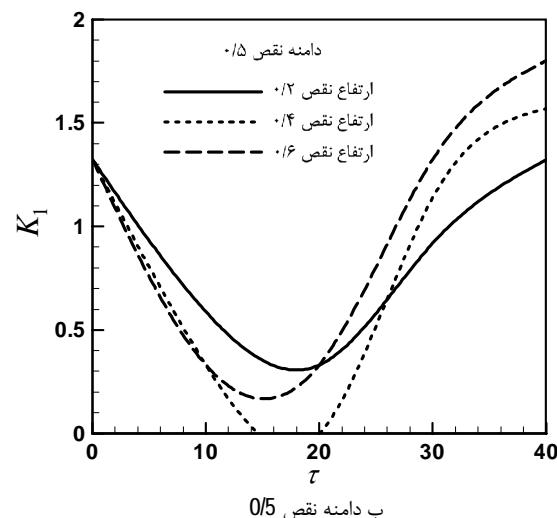
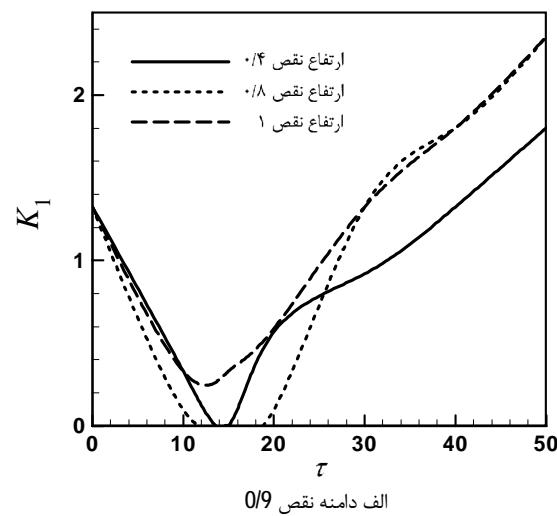


شکل 2 تغییر دامنه، مکان و ارتفاع نقص در تحلیل آبرووالاستیک صفحه

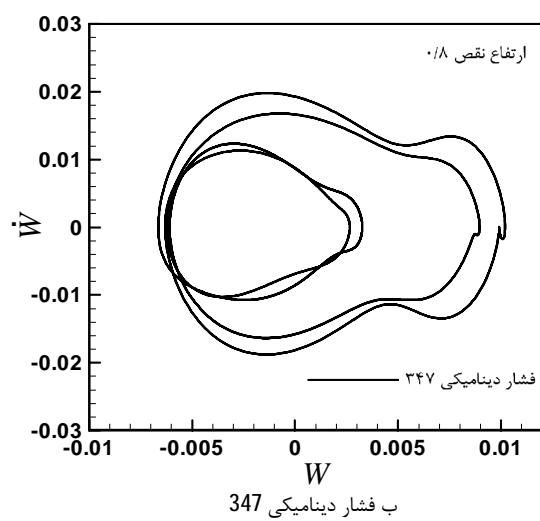
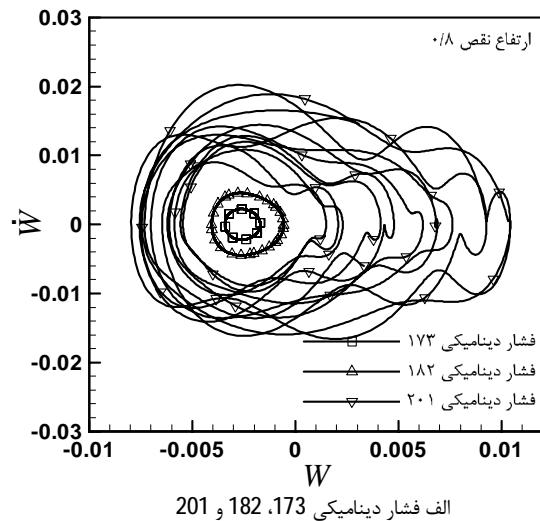
در شکل 6 الف و ب دامنه نوسانات صفحه با اثر نقص با دامنه ۰/۹ برای ارتفاع نقص ۰ تا ۱ برابر ضخامت بر حسب فشار دینامیکی اعمالی بر روی صفحه ترسیم شده است. با افزایش فشار دینامیکی افزایش دامنه نوسان در جهت مثبت و منفی صفحه به صورت سیکل محدود مشاهده شده است. مرز ناپایداری یا فلاٹر صفحه (مربوط به دامنه نوسان صفر) با افزایش ارتفاع نقص کاهش و دامنه نوسان مربوط به آن افزایش یافته است. برای صفحه بدون اثر نقص، دامنه نوسان مثبت و منفی کاملاً متقارن هستند، اما با افزایش ارتفاع نقص این تقارن از بین رفته و دامنه در جهت مثبت افزایش داشته است. با تغییر ارتفاع نقص از ۰/۲ به ۰/۴ افزایش و کاهش زیادی در دامنه نوسان و سرعت فلاٹر صفحه مشاهده شده است. با افزایش بیشتر ارتفاع نقص به ۰/۸ و ۱، رفتار سیکل محدود به آشوبناک تبدیل شده (که در نمودار ب فقط دامنه نوسان نشان داده است) و دامنه نوسان و سرعت فلاٹر به ترتیب افزایش و کاهش داشته است.

شکل 7 الف و ب برای فشار دینامیکی ثابت ۲۱۹، ۲۳۷، ۲۵۵، ۳۲۹ و ۳۶۵، دامنه نوسان مثبت و منفی و فرکانس ارتعاش غیرخطی صفحه را بر حسب ارتفاع نقص با دامنه ۰/۹ نشان داده است. با افزایش ارتفاع نقص

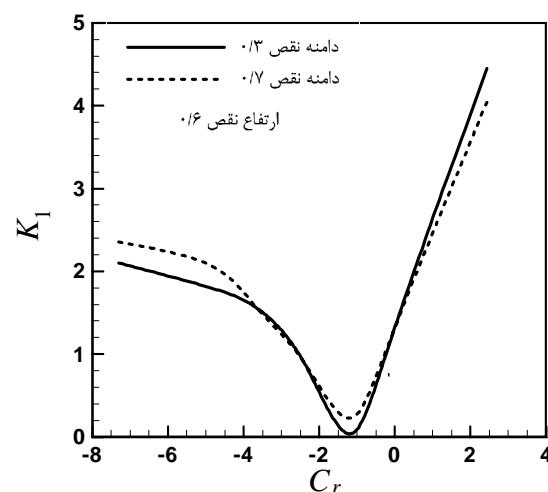
افزایش ارتفاع نقص رفتار سیستم از سیکل محدود تک دوره‌ای دایروی ساده پیچیده‌تر شده و در نهایت رفتار آشوبناک نشان داده است.



شکل 3 فرکانس اول صفحه بر حسب حرارت برای ارتفاع نقص مختلف



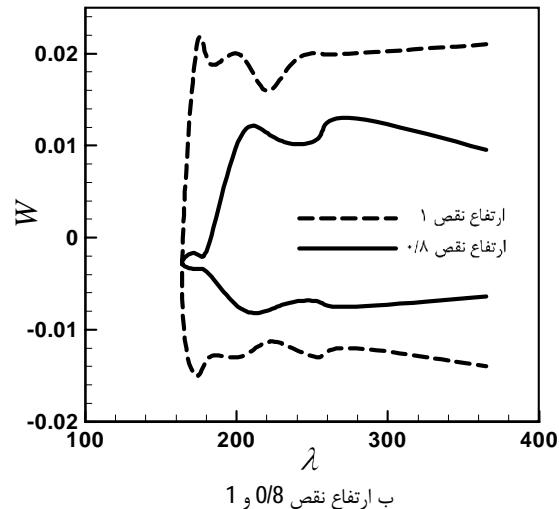
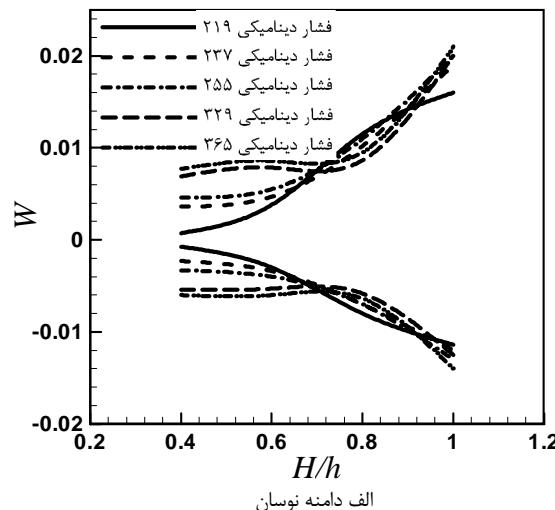
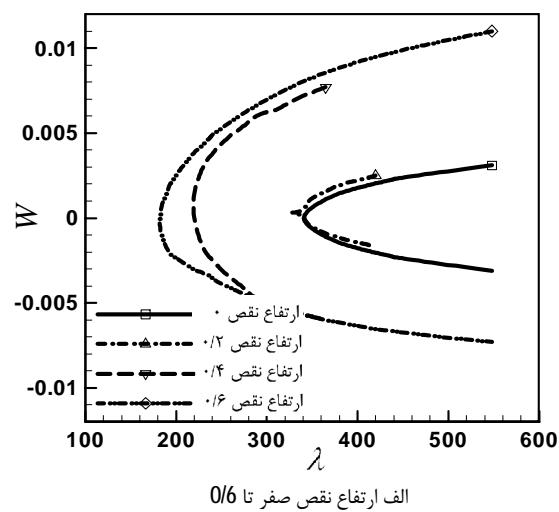
شکل 5 نمودار فازی صفحه برای نقص با دامنه ۰/۹ و ارتفاع ۰/۸



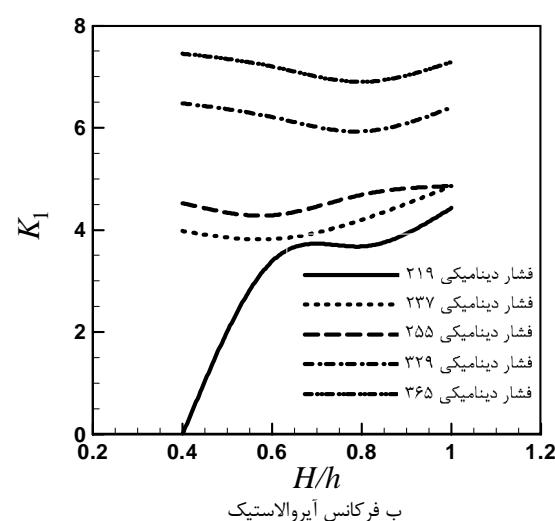
شکل 4 اثر نیروی خارجی بر روی فرکانس اول سازه با دامنه ۰/۳ و ۰/۷

برای فشار دینامیکی 237 و 365 با استفاده نظریه پیستون مرتبه اول خطی و مرتبه سوم غیرخطی انجام شده است. همان طور که مشاهده شده است، برای فشار دینامیکی 237 دامنه نوسان بین حالت خطی و غیرخطی تشابه زیادی دارد و با افزایش ارتفاع نقص افزایش دامنه مشاهده شده است. اما با افزایش فشار دینامیکی به مقادیر بزرگتر و سرعت جریان بالاتر، دامنه نوسان برای ارتفاع نقص بیش از 0.4/0. برای نظریه پیستون مرتبه سه افزایش زیادی نشان داده است.

بنابراین هرچه سرعت جریان افزایش پاید نتایج نظریه پیستون مرتبه اول و سوم فاصله گرفته است و نظریه مرتبه سه پیستون پاسخ مناسبی در سرعت‌های بسیار بالا برای اثرات نقص نشان نداده است. شکل 8 ج مقایسه تغییرات فرکانس آبرووالاستیک صفحه برای فشار دینامیکی 365 را با نظریه پیستون مرتبه اول و سوم نشان داده است. برای نظریه پیستون مرتبه اول با افزایش ارتفاع نقص، کاهش ممتد فرکانس آبرووالاستیک صفحه مشاهده شده است و صفحه رفتار نرم‌شونده نشان داده است اما برای نظریه پیستون مرتبه سه تغییرات فرکانس ابتدا کاهشی و سپس افزایشی است یعنی رفتار صفحه ابتدا نرم شونده و سپس سخت شوند است.



شکل 6 دامنه نوسان فلاتر صفحه در ارتفاع نقص متغیر



شکل 7 دامنه نوسان و فرکانس ارتعاش غیرخطی صفحه بر حسب ارتفاع نقص

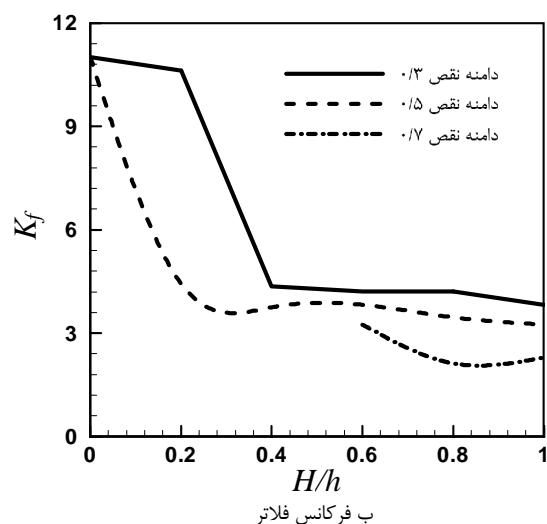
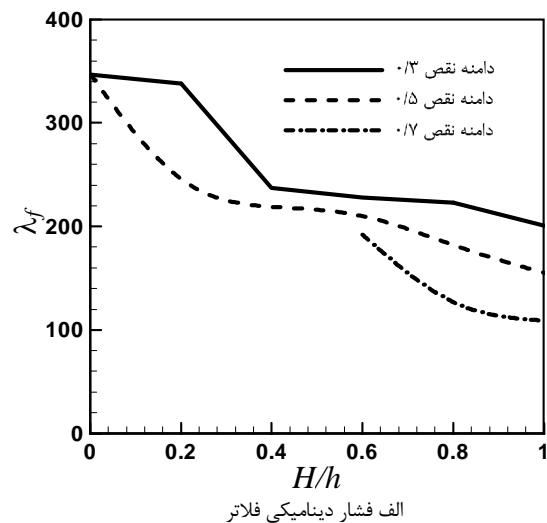
دامنه نوسان صفحه در جهت مثبت و منفی در حال افزایش است. با افزایش فشار دینامیکی دامنه نوسان صفحه برای ارتفاع نقص کمتر از 0/7 در حال افزایش است. با افزایش ارتفاع نقص بیش از 0/7 تا 0/9 برای λ کوچکتر، دامنه نوسان بیشتر است. بنابراین دامنه نوسان صفحه دارای نقص و رفتار پس از فلاتر، بستگی به فشار دینامیکی و ارتفاع نقص مربوطه دارد. برای فشار دینامیکی 219، فرکانس اول آبرووالاستیک سازه با افزایش ارتفاع نقص افزایش یافته است و از صفر به 4 رسیده است. برای فشار دینامیکی 237 و 255، با افزایش ارتفاع نقص تا 0/6 و 0/1 تا 1، به ترتیب فرکانس کاهش و افزایش یافته و صفحه رفتار نرم شونده و سخت شونده نشان داده است. با افزایش فشار دینامیکی به 329 و 365، برای ارتفاع نقص 0/4 تا 0/8 و 0/8 تا 1، به ترتیب فرکانس کاهش و افزایش یافته و صفحه رفتار نرم شونده نشان داده است. بنابراین با افزایش فشار دینامیکی، رفتار نرم شوندگی صفحه تا ارتفاعات بالاتری از نقص وجود دارد. فرکانس آبرووالاستیک صفحه با افزایش فشار دینامیکی بر روی صفحه در حال افزایش است.

در شکل 8 الف و ب مقایسه دامنه نوسان صفحه بر حسب ارتفاع نقص

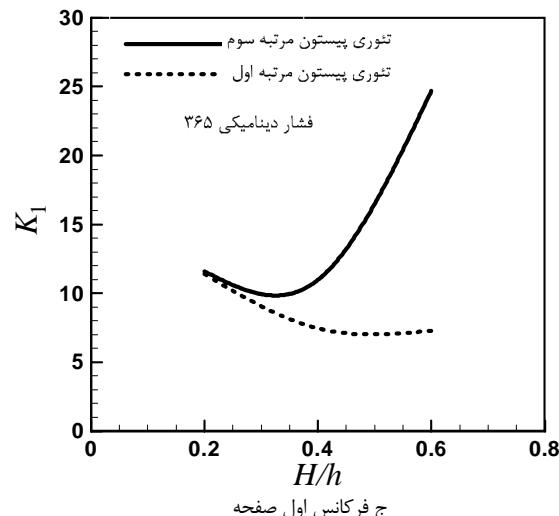
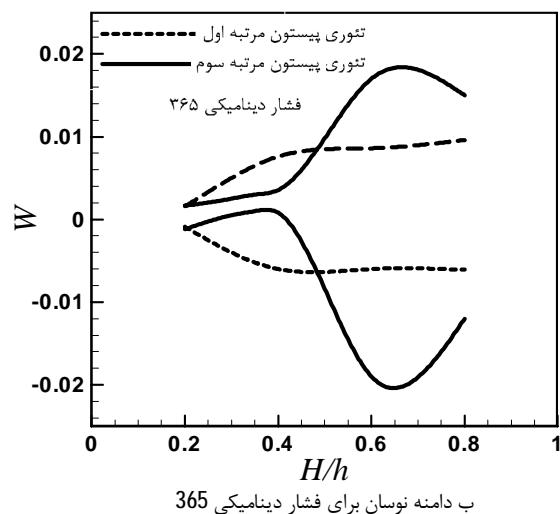
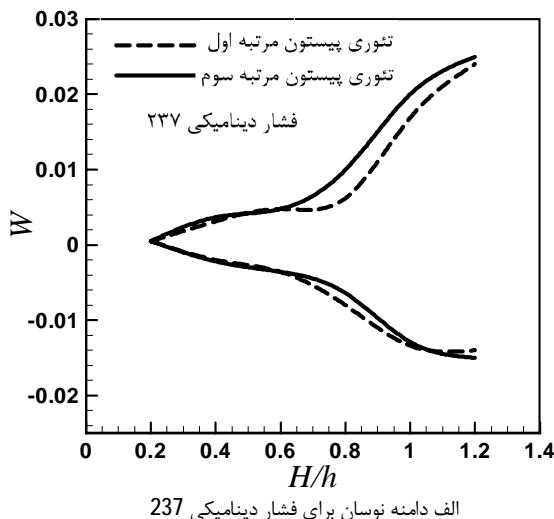
با افزایش ارتفاع نقص در نظریه پیستون مرتبه اول کاهش فرکانس ارتعاشی سازه و با استفاده از نظریه پیستون مرتبه سوم ابتدا کاهش و سپس افزایش فرکانس مشاهده شده است. با استفاده از نظریه پیستون مرتبه اول سیستم رفتار نرم‌شونده نشان داده است و با نظریه پیستون مرتبه سوم با افزایش ارتفاع نقص ابتدا رفتار نرم‌شونده و سپس سخت‌شونده نشان داده است.

شکل 9 الف و ب تغییرات فشار دینامیکی فلاٹر و فرکانس فلاٹر صفحه دارای نقص با دامنه متفاوت $0/3$, $0/5$ و $0/7$ را نشان داده است. با افزایش ارتفاع نقص کاهش سرعت فلاٹر برای دامنه‌های نقص متفاوت مشاهده شده است. همین طور فرکانس فلاٹر برای دامنه نقص $0/3$ و $0/5$ با افزایش ارتفاع نقص همواره در حال کاهش است. با افزایش دامنه نقص سرعت و فرکانس فلاٹر کاهش یافته است. بنابراین با افزایش دامنه نقص روی صفحه سرعت ناپایداری بحرانی تر شده است.

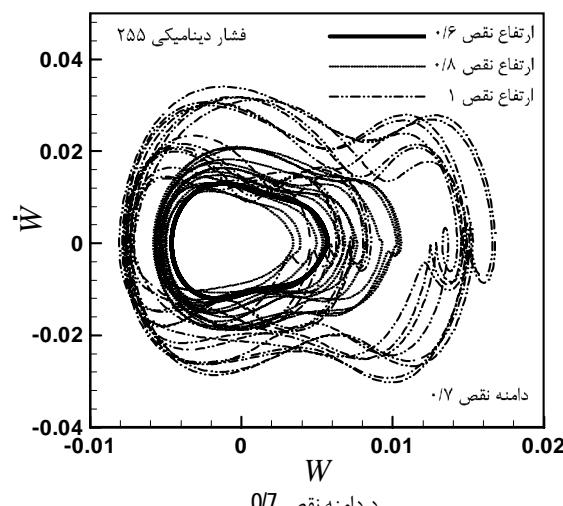
در شکل 10 الف و ب و ج و د نمودار فازی صفحه با دامنه نقص $0/3$, $0/5$ و $0/7$ برای فشار دینامیکی 255 در ارتفاعات نقص متفاوت ترسیم شده است. در دامنه $0/3$, برای ارتفاع نقص $0/4$ و $0/8$ سیکل محدود تک



شکل 9 سرعت و فرکانس فلاٹر بر حسب ارتفاع نقص برای دامنه نقص متفاوت



شکل 8 دامنه و فرکانس صفحه در فشار دینامیکی 237 و 365 بر حسب ارتفاع نقص



شکل 10 نمودار فازی با دامنه نقص 0/3، 0/5، 0/7 در ارتفاع نقص متفاوت

صفحه به طرف مثبت صفحه افزایش یافته است. برای ارتفاع نقص 0/8 و 1/2 سیکل محدود دو حلقه ایجاد شده که نشان دهنده رفتار پیچیده‌تر صفحه با افزایش ارتفاع نقص است. با افزایش دامنه نقص به 0/7، برای ارتفاع نقص 0/6 سیکل محدود تک حلقه‌ای مشاهده شده و برای ارتفاع نقص 0/8 و 1، رفتار آشوبنگ با افزایش دامنه نوسان صفحه مشاهده شده است.

شکل 11 الف برای ارتفاع 0/4 و 0/8، برای دامنه نقص 0/5، با افزایش ضریب حرارتی روی صفحه فشار دینامیکی فلاٹر صفحه را تعیین کرده است.

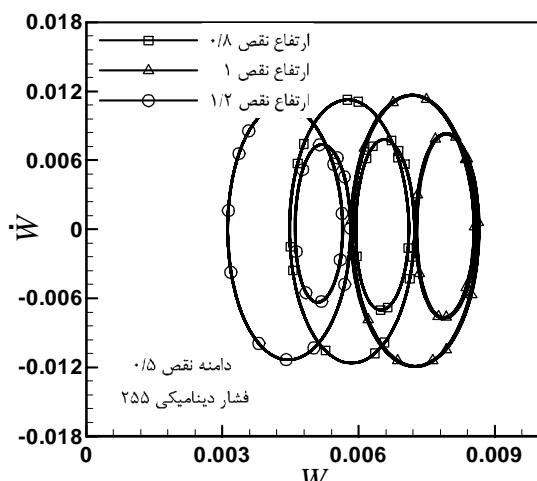
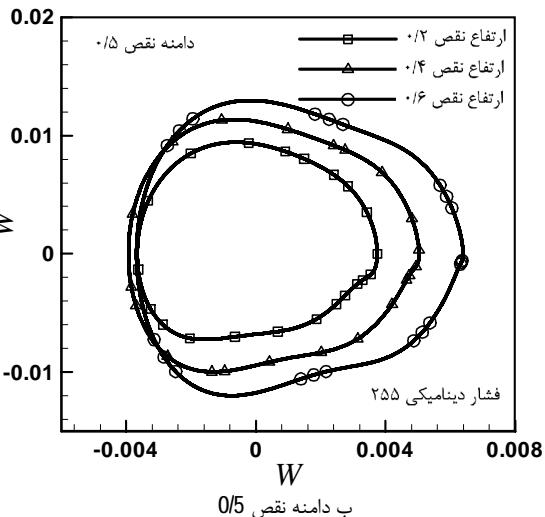
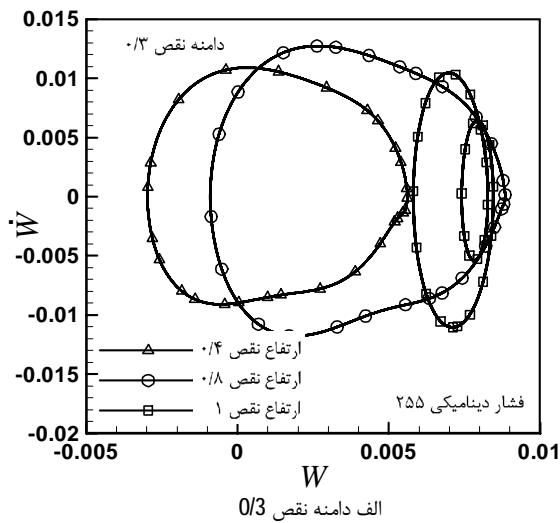
با افزایش ارتفاع نقص به طور کلی کاهش فشار دینامیکی فلاٹر مشاهده شده است. در حالی که برای صفحه بدون نقص کاهش ممتد سرعت فلاٹر با افزایش ضریب حرارتی تعیین شده، با افزایش ضریب حرارتی بر روی صفحه دارای نقص از 0 تا 40، کاهش سرعت فلاٹر و بعد از آن افزایش سرعت فلاٹر را داریم. این افزایش سرعت فلاٹر با افزایش ارتفاع نقص (از 0/4 به 0/8) بیشتر شده است. همان طور که در شکل 3 نشان داده شد، با افزایش ضریب بار حرارتی بیش از 20، فرکانس صفحه در حال افزایش است که مطابق شکل 11 الف در ضریب بار حرارتی حدود 40 به میرایی آبرو-دینامیکی منفی غلبه کرده و افزایش سرعت فلاٹر مشاهده شده است. در شکل 11 ب اثر نیروی مکانیکی در مرازهای صفحه باعث کاهش سرعت فلاٹر شده است. با افزایش ارتفاع نقص، (اثر نیروی کششی مثبت)، کاهش قابل توجهی در فشار دینامیکی فلاٹر صفحه مشاهده شده است. اما با افزایش نیروی فشاری، سرعت فلاٹر روند کاهشی داشته و برای هر دو نقص یکسان است.

در شکل 12 الف به بررسی تغییر مکان نقص در طول صفحه پرداخته شده است. یک نقص با ارتفاع 0/367 و دامنه نقص 0/5 فرض شده است. با افزایش فاصله نقص از مکان 0/3 از ابتدای صفحه به 0/5 و 0/7 به ترتیب کاهش و سپس افزایش فشار دینامیکی و فرکانس فلاٹر دیده شده است. بنابراین با انتقال مکان نقص از میانه صفحه به جلو و عقب، به افزایش سرعت فلاٹر و پایداری صفحه رسیده‌ایم. با انتقال مکان نقص به فاصله 0/7 بیشترین پایداری مشاهده شده است.

3-3- راستی آزمایی

شکل 13 الف نمودار فازی صفحه غیرخطی تحت اثر نیروی داخل

حلقه‌ای مشاهده شده و برای ارتفاع نقص 1، سیکل محدود دو حلقه‌ای مشاهده شده است. در دامنه 0/5، برای ارتفاع نقص 0/4، 0/2 و 0/6 سیکل محدود تک حلقه‌ای مشاهده شده است. با افزایش ارتفاع نقص مرکز نوسان

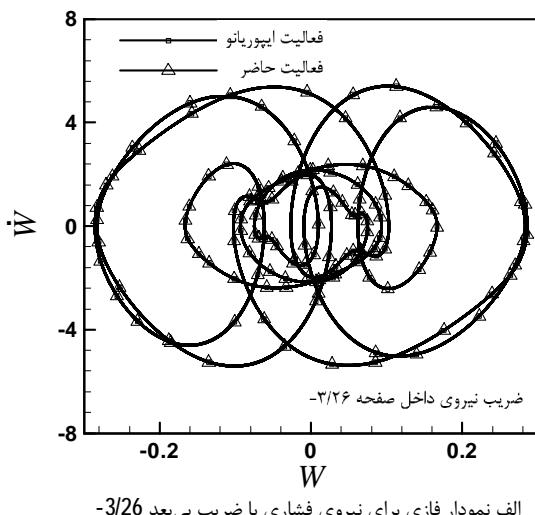


ج) دامنه نقص 0/5 و ارتفاع نقص 1، 0/8 و 1/2

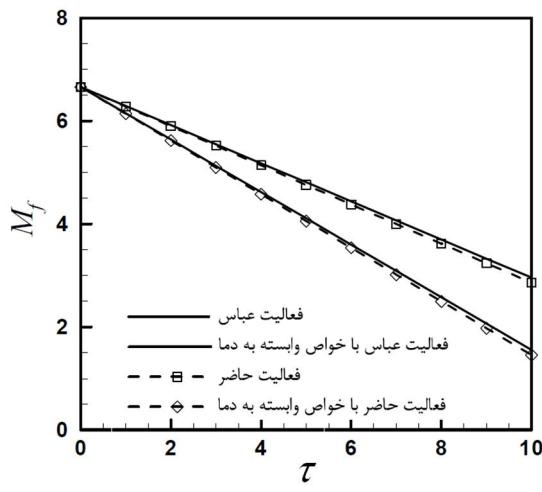
تغییرات عدد ماخ فلاتر برای صفحه با اثرات حرارت سطح صفحه، برای خواص مواد وابسته به دما ($\delta\alpha = 1, \delta\epsilon = 1$) و غیر وابسته به دما ($\delta\alpha = 0, \delta\epsilon = 0$) با فعالیت عباس در شکل 13 ب مقایسه شده است که نتایج مطابقت خوبی را نشان داده است [15]. با افزایش ضریب حرارتی سطح صفحه با خواص غیروابسته به دما، عدد ماخ فلاتر سیستم کاهش یافته است و از مقدار $6/6$ برای $\tau = 0$ به 3 برای $\tau = 10$ رسیده است.

شکل 14 الف مقایسه نتایج مربوط به فلاتر پوسته غیرخطی دوبعدی با انحنای دایروی بزرگ بر روی صفحه است که اثر انحنای دایروی بزرگ در معادلات پوسته دوبعدی فرض شده و با فعالیت داول [22]، مقایسه شده است. این راستی‌آزمایی از جهت بررسی درستی شبیه‌سازی اثر انحنای صفحه در نظریه آبروتورمولاستیسیته این اثراً اهمیت زیادی است. اما با توجه به اینکه این مقاله از پایان‌نامه دکتری استخراج شده است، هنوز هیچ مقاله داخلی و خارجی بر روی اثر نقص کوچک در پدیده فلاتر صفحه دوبعدی ارائه نشده است.

بنابراین راستی‌آزمایی اثر نقص کوچک در معادلات سازه‌ای غیرخطی صفحه را با شبیه‌سازی المان محدود غیرخطی، توسط نرم‌افزار آباکوس انجام



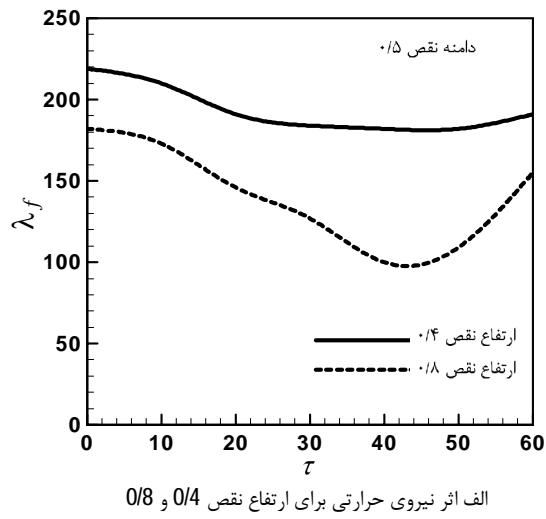
الف نمودار فازی برای نیروی فشاری با ضریب بی بعد 3/26



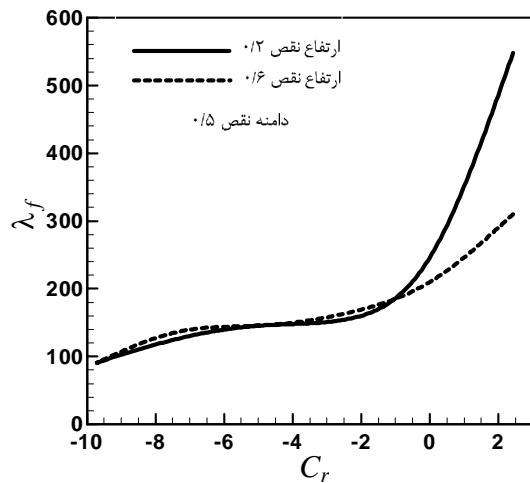
ب عدد ماخ فلاتر بر حسب دمای صفحه

شکل 13 مقایسه نتایج با مرجع [21] و [15]

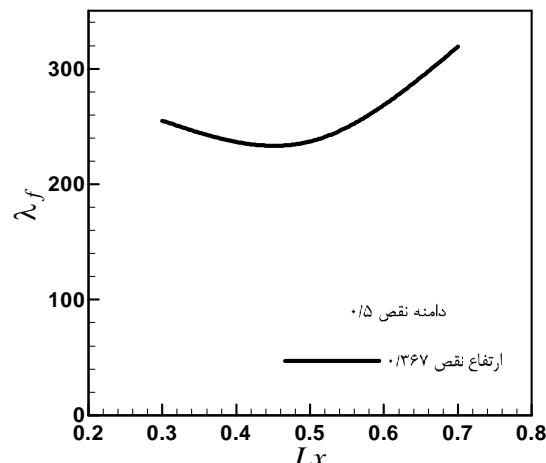
صفحه با ضریب 3/26- است که رفتار سیکل محدود چند دوره‌ای نشان داده شده است. تحلیل کد حاضر با نتایج مقاله ایپوریانو [21] همخوانی کامل دارد.



الف اثر نیروی حرارتی برای ارتفاع نقص 0/4 و 0/8



ب اثر نیروی داخل صفحه برای ارتفاع نقص 0/2 و 0/6
شکل 11 فشار دینامیکی فلاتر بر حسب دمای سطح و نیروی مکانیکی برای دامنه نقص 0/5 و ارتفاع نقص 0/6, 0/4, 0/2



شکل 12 فشار دینامیکی فلاتر بر حسب مکان نقص در طول صفحه

- افزایش ارتفاع نقص باعث افزایش فرکانس پس از کمانش صفحه و کاهش فرکانس پیش از کمانش شده است.
- اثر نیروی فشاری مکانیکی یا حرارتی باعث کاهش فرکانس سازه به مقدار صفر یا نزدیک صفر شده و بعد افزایش فرکانس سازه در حوزه رفتار غیرخطی مشاهده شده است که ارتفاع نقص در روند این رفتار موثر است.
- با افزایش ارتفاع نقص، دامنه نوسان صفحه افزایش یافته و سرعت فلاٹر کاهش یافته است.
- با افزایش ارتفاع نقص رفتار نرم‌شوندگی صفحه به سخت شونده تبدیل شده و با افزایش فشار دینامیکی، رفتار نرم‌شونده صفحه تقویت شده است.
- با افزایش دامنه نقص، سرعت فلاٹر کاهش یافته است.
- با افزایش فاصله نقص از ابتدای صفحه به انتهای آن، سرعت فلاٹر ابتدا کاهش و سپس افزایش داشته است بنابراین با توجه به ارتفاع نقص، اگر نقص در میانه صفحه قرار گیرد پایداری بیشتری حاصل خواهد شد.

5- فهرست علامت

طول صفحه (m)	a
سرعت صوت	c_∞
ضریب نیروی فشاری	C_r
سفتی صفحه	D
ضخامت صفحه، ضخامت بی بعد	h, \bar{h}
ارتفاع نقص هندسی	H
فرکانس بی بعد بر حسب فرکانس اول	K
عدد ماخ	M
نیروی داخل صفحه و گشتاور نیروی صفحه	N_x, M_x
فشار دینامیکی و استاتیکی بالا و پایین صفحه	P^d, P^s
فشار آیرودینامیکی اعمالی به صفحه	ΔP_a
فشار دینامیکی	q_∞
نیروی فشاری داخل صفحه و	R_x
سرعت جریان آزاد ($m\cdot s^{-1}$)	U_∞
جابجایی عمودی و تغییر شکل اولیه صفحه	w_0, \hat{w}_0
چگالی جریان	ρ_∞
فرکانس اول، فرکانس بی بعد اول	$\Omega_0, \bar{\Omega}$
نسبت جرمی	μ

6- مراجع

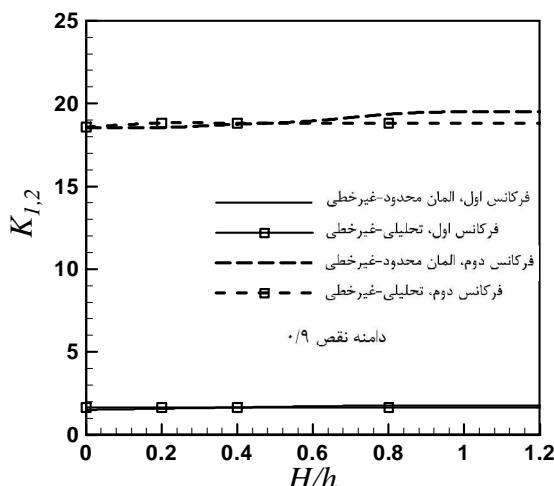
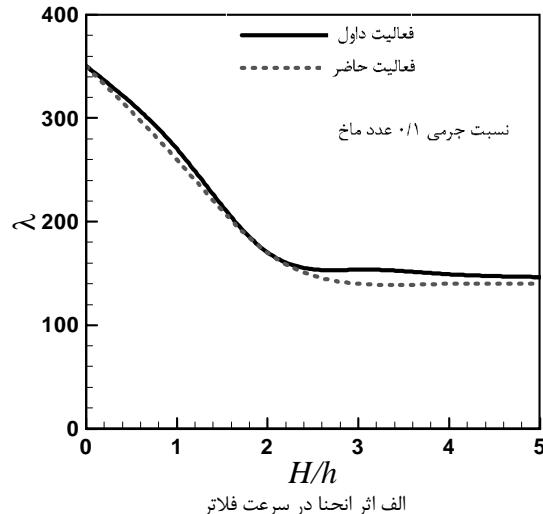
- [1] P.N. Singh, V. Sundararajan , Y.C. Das, Large amplitude vibration of some moderately thick structural elements, *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 36, No. 3, pp. 375-387, 1974.
- [2] R.K. Kapania, T.Y. Yang, Buckling, post-buckling and nonlinear vibrations of imperfect plates, *AIAA Journal*, Vol. 25, pp. 1338-1346, 1987.
- [3] C. C. LIN, L. W. CHEN, Large-amplitude vibration of an initially imperfect moderately thick plate, *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 135, pp. 213-224, 1989.
- [4] L. LIBRESCU, W. LIN, Thermomechanical Postbuckling of Plates and Shells Incorporating Non- Classical Effects, In: HETNARSKI, R. B. (ed.) *Thermal Stresses IV*. Amsterdam: North-Holland, 1996.
- [5] C.A. Featherston, Imperfection sensitivity of flat plates under combined compression and shear, *International Journal of Non- Linear Mechanics*, Vol. 36, pp. 249-259, 2001.
- [6] J. GIRISH, L. S. RAMACHANDRA, Thermal postbuckled vibrations of symmetrically laminated composite plates with initial geometric

داده‌ایم، باید توجه داشت شبیه‌سازی المان محدود غیرخطی صفحه بسیار زمان‌بر و دارای پیچیدگی‌های عددی زیادی است و با تحلیل مodal خطی قابل مقایسه نیست.

تحلیل مodal خطی به روش تحلیلی و المان محدود بسیار به تغییر اتحنای صفحه حساس است و با افزایش اتحنای صفحه افزایش فرکانس‌ها را مشاهده می‌نماییم. اما در مدل غیرخطی صفحه با تغییر اندازه نقص کوچک، فرکانس اول و دوم در شبیه‌سازی تحلیلی و المان محدود تقریباً یکنواخت است و حساسیت به اندازه نقص بسیار کم است که در شکل 14 ب نشان داده شده است.

4- نتیجه‌گیری نهایی

اثر نقص بر روی صفحه از نظر تحلیل آیروالاستیک بسیار جالب توجه است. نقص قابلیت تغییر سرعت ناپایداری آیروالاستیک صفحه و تغییر فرکانس فلاٹر صفحه را دارد. رفتار آیروترموالاستیک صفحه تحت اثر وجود نقص محلی به شرح زیر بیان شده است.



ب مقایسه تغییرات فرکانس سازه با اثر نقص کوچک به روش تحلیلی و المان محدود

شکل 14 راستی آزمایی اثر نقص در بررسی فلاٹر صفحه با مرجع [22]

- [16] M. GHADIMI, M. DARDEL, M. H. PASHAEI , M. M. BARZEGARI, Effects of geometric imperfections on the aeroelastic behavior of functionally graded wings in supersonic flow, *Aerospace Science and Technology*, Vol. 23, pp. 492-504, 2012.
- [17] K. LI, J. ZHANG, G. MEI, Aerothermoelastic model of panel flutter with consideration of the history effects of aerodynamic heating, *International Journal of Applied Mechanics*, Vol. 4, 2012.
- [18] C. YANG, G. LI, Z. WAN, Aerothermal-aeroelastic two-way coupling method for hypersonic curved panel flutter, *Science China Technological Sciences*, Vol. 55, pp. 831-840, 2012.
- [19] J.N. Reddy, *Mechanics of Laminated Composite Plates and Shells :Theory and Analysis*, 2nd ed. USA: CRC Press, 2003.
- [20] B. A. Miller, J. J. McNamara, S. M. Spottswood, A. J. Culler, The Impact of Flow Induced Loads on Snap-Through Behavior of Acoustically Excited, Thermally Buckled Panels, *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 330, pp. 5736-5752, 2011.
- [21] B. I. Epureanu, L. S. Tang, M. P. Paidoussis, Coherent structures and their influence on the dynamics of aeroelastic panels, *International Journal of Non-Linear Mechanics*, Vol. 39, pp. 977-991, 2004.
- [22] E.H. Dowell, Nonlinear flutter of curved plate, part 1, *AIAA Journal*, Vol. 7, pp. 424-431, 1969.
- [23] B. Ghadiri Dehkordi, M. Razi, S. Hamidi, Sweep wing Dynamic instability analysis in time domain, *Mechanics Journal of Tarbiat modares* , No. 37, pp. 93-106, 2009. (In Persian).
- [24] H. Moosazadeh, B. Ghadiri Dehkordi, M. Rasekh, 2D Curved plate Non-linear Frequency and Aeroelastic analysis with in-plane and Supersonic Aerodynamic load in Time domain, *Mechanics Journal of Tarbiat modares*, New Accepted, 2014. (In Persian)
- [25] M.A. Kouchakzadeh, M. Rasekh, H. Haddadpour, Panel flutter analysis of general laminated composite plates, *J. Composite Structures*, 92, 2906-2915, 2010.
- imperfections, *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 282, pp. 1137-1153, 2005.
- [7] J. YANG, X. L. HUANG, Nonlinear transient response of functionally graded plates with general imperfections in thermal environments, *Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering*, Vol. 196, pp. 2619-2630, 2007.
- [8] V.V. Bolotin, *nonconservative problem of the theory of elastic stability*, new york, pp. 274-312, 1963.
- [9] T. Bein, P.P. Friedmann, and X. Zhong, Hypersonic flutter of a curved shallow panel with aerodynamic heating , AIAA paper No. 93-1318, Proceeding - 34th AIAA/ASME/ASCE/AHS/ASC/Structures Structural Dynamics and Materials Conference, April 19-22, 1993.
- [10] I.Nydrick, P.P. Friedmann, X. Zhong, Hypersonic Panel flutter studies on curved Panels, *NASA Dryden Flight Research Center*, Report Number H-2298, April 1995, Edwards, CA.
- [11] M.S. Azzouz, *Nonlinear flutter of curved panels under Yawed Supersonic Flow Using Finite Elements*, PHD Thesis, Old Dominion University, Norfolk, Virginia, 2005.
- [12] M. K. SINGHA, M. MANDAL, Supersonic flutter characteristics of composite cylindrical panels, *Composite Structures*, Vol. 82, pp. 295-301, 2008.
- [13] H. H. IBRAHIM, M. TAWFIK, M. AL-AJMI, Non-linear panel flutter for temperature-dependent functionally graded material panels, *Computational Mechanics*, Vol. 41, pp. 325-334, 2008.
- [14] M. S. AZZOUZ, *Flow angle effects on supersonic flutter of clamped curved panels*, Palm Springs, CA, 2009.
- [15] L.K. Abbas, X. Rui, P. Marzocca, M. Abdalla, R.D. Breuker, A parametric study on supersonic/hypersonic flutter behavior of aero-thermo-elastic geometrically imperfect curved skin panel, *Acta Mech*, Vol. 222, pp. 41-57, 2011.