ماهنامه علمى پژوهشى



مهندسی مکانیک مدرس

mme.modares.ac.ir

تحلیل عددی اثرات گوشه آزاد در چندلایههای کامپوزیتی زاویهدار براساس مدل سراسري-موضعي

 *2 حسين محمدی کن 1 نادی 1 ، محمدجو اد محمو دی

1- دانشجوی کارشناسیارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه شهید بهشتی، تهران

2- استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه شهید بهشتی، تهران

" تهران، صندوق يستى 167651719، mj_mahmoudi@sbu.ac.ir

چکیدہ	اطلاعات مقاله
مدف اصلی این تحقیق، مدلسازی اثر گوشه آزاد در چندلایههای کامپوزیتی متعامد و زاویهدار گرافیت/ اپوکسی، با استفاده از روش حل المان محدود و براساس مدل سراسری-موضعی است. در این مدل، ناحیه سراسری با استفاده از تئوری مرتبه اول برشی و ناحیه موضعی، در مجاورت گوشه آزاد، با استفاده از تئوری لایروایز ردی مدل میشوند. استفاده از این روش امکان تحلیل چندلایههای ضخیم زاویهدار و متعامد را بهوجود می آورد. چندلایههای متعامد و زاویهدار به ترتیب تحت بار حرارتی و کشش یکنواخت قرار گرفته و اثرات تنشهای بین لایهای لبه آزاد و گوشه آزاد مورد بررسی قرار می گیرد. اعتبارسنجی نتایج حاضر توسط نتایج در دسترس در تحقیقات پیشین صورت می گیرد که نشاندهنده تطابق خوبی است. نتایج تحقیق کنونی نشان می دهند هنگامی که چندلایه متعامد تحت بار حرارتی قرار می گیرد توزیع تنشهای بین لایه ای در هر دو جهت وطول و عرض چندلایه یکنواخت است. در صورتی که برای بار کششی تکجهته تنش های بین لایه ای در هر دو جهت متفاوت است، همچنین نتایج نشان می دهند هنگامی که چندلایه متعامد تحت بار حرارتی قرار می گیرد توزیع تنشهای بین لایه ای در هر دو جهت معاول و عرض چندلایه یکنواخت است. در صورتی که برای بار کششی تکجهته تنش های بین لایه ای در دو راستای چندلایه دارای توزیع می مناوت است، همچنین نتایج نشان می دهند که در چندلایههای زاویه دار تحت کشش یکنواخت با افزایش زاویه الیاف، اثر گوشه آزاد افزایش می وارد و بیشترین تنتیج نتایج مین می دهند که در چندلایههای زاویه دار تحت کشش یکنواخت با افزایش زاویه الیاف، اثر گوشه آزاد افزایش می و بیشترین تنش های بین لایه ای در لایههای 30 درجه در مجاورت لبه ای آزاد رخ می دهند. به علاوه نتایج ثابت می کنند در لایههای با می دهد که هر دو پارامتر بر تنش های بین لایه ای در گوشه آزاد تأیر بسزایی دارند.	مقاله پژوهشی کامل دریافت: 03 خرداد 1395 ارائه در سایت: 20 شهریور 1395 اثر گوشه آزاد چندلایههای زاویهدار مدل سراسری- موضعی تنشهای بینلایهای

Numerical analysis of free corner effects in angle-ply composite laminates based on global-local method

Hossein Mohammadi Roknabadi¹, Mohammad Javad Mahmoodi^{2*}

Faculty of Mechanical and Energy Engineering, Shahid Beheshti University, Tehran, Iran. * P.O.B. 167651719 Tehran, mj_mahmoudi@sbu.ac.ir

ARTICLE INFORMATION

Keywords:

Free corner effect

ABSTRACT

The main purpose of this paper is modeling of the free corner effect of cross-ply and angle-ply Original Research Paper Received 23 May 2016 graphite/epoxy composite laminates using finite element method based on global-local method. The Accepted 16 July 2016 global area is modeled by first order shear deformation theory and the local area, in the free corner Available Online 23 August 2016 vicinity, is modeled by the Reddy's layer-wise theory. Using this method provides the possibility of analysis of thick angle-ply and cross-ply laminates. The cross-ply and angle-ply laminates are subjected to uniform thermal and extension loading, respectively and the effects of the free edge and free corner interlaminar stresses are investigated. Verification of the presented results is performed via available Angle-ply laminates Global-local model results in the previous studies which show good agreement. The present study results show that when Interlaminar stresses the cross-ply laminate is subjected to thermal loading, the interlaminar stresses distribution is uniform in both length and width of the laminate. However, for the uni-axial extension loading, the interlaminar stresses possess different distribution in the two directions of the laminate. Also, results demonstrate that in angle-ply laminates under extension loading, the free corner effect increases by increasing fiber angle and the maximum interlaminar stresses occur in 30 degree plies in the free corner vicinity. Moreover, results prove that the effects of the free edge and the free corner are almost similar in layers with fiber angle less than 30 degrees. Parametric study on the thickness and stacking of the laminate layers illustrates that both parameters have a significant influence on the interlamianar stresses at the free corner.

می گیرند؛ بنابراین تحلیل آن ها از اهمیت خاصی برخوردار است. یکی از عوامل مهم در تحلیل چندلایههای کامیوزیتی وجود تنشهای بین لایهای در

1- مقدمه

امروزه کامپوزیتها در ساختارهای مختلفی در صنعت مـورد اسـتفاده قـرار

Please cite this article using:

H. Mohammadi Roknabadi, M. J. Mahmoodi, Numerical analysis of free corner effects in angle-ply composite laminates based on global-local method, Modares Mechanical Engineering, Vol. 16, No. 8, pp. 207-217, 2016 (in Persian)

آنهاست تحلیل مناسب اثرات تنشهای بین لایهای روی لبهها و گوشههای آزاد یک چندلایه کامپوزیتی میتواند کمک مناسبی برای انتخاب چندلایههای کامپوزیتی باشد. تنشهای بین لایهای و اهمیت بررسی آن¬ها، در حدود 40 سال پیش با کارهای پایپز و پاگانو [1] در ارتباط با لبه آزاد معرفی شد و در سال های اخیر با گسترش به اثر گوشه آزاد ادامه یافت [5-2]. در این زمینه تحقیقات گستردهایی انجام گرفته است که هدف از این یژوهشها، ارائه راه حلها و روشهای پیشبینی و مطالعه تنشهای بین لایهای و ارائه راه کارهای جدیدتر برای کاهش خرابیهای حاصل از این اثرات است [6-6]. در حالت کلی می توان تحقیقات و روش های حل مسائل گوشه آزاد¹ و لبه آزاد² را به دو دسته روشهای عددی و روشهای تحلیلی تقسیم کرد. در بخش روشهای عددی، المانهای استاندارد با کاربرد چندگانه که شامل المان هایی که براساس معادلات تغییر مکان رایج فرمول بندی می شوند، است [2]، و یا المان های خاص با کاربرد ویژه که برای مدل سازی تنشهای تکین و با شرایط مرزی و یا شرایط خاص پیوستگی تغییر مکان، در مرز جداكننده لايهها كاربرد دارند، مورد استفاده قرار مي گيرد [2]. نوع المان مورد استفاده وابسته به شرایط تحلیل مورد نظر است که می تواند براساس تغییر مکان، تنش و یا ترکیبی از هر دو باشد. علاوهبر این موارد، تفاوت هایی از قبیل استراتژیهای مشبندی و تراکم المانبندی در روشهای عددی به چشم می خورد که بیشتر مربوط به توانایی تجهیزات محاسباتی و زمان انجام پروژه می شود [2].

گوشه آزاد در سازههای لایهای، یکی از محلهای وقوع تنشهای موضعی است. محل برخورد دو لبه آزاد را گوشه آزاد مینامند. اثـر گوشـه آزاد کمتـر مورد توجه بوده و تا کنون تحقیقات اندکی در این زمینه صورت گرفته است. دلیل این امر ماهیت سه بعدی مؤلفههای تنش و عدم امکان در نظر گرفتن فرضهایی که منجر به حل شبه دو بعدی می شود، است؛ بنابراین برخلاف اثر لبه آزاد تحقیقات انجامشده در این زمینه تنها به موارد بسیار ساده و بارگذاری های مشخصی محدود می شود [3].

در سال 1999 و 2001، بكر [10,3] شكل سادهاى از روش نيرو- تعادل را جهت بررسی اثر گوشه آزاد در یک چندلایه کامپوزیتی متعامد، تحت بارگذاری حرارتی به کار برد. این روش برای چندلایه به کار برده شده به خوبی نتیجه داد و تنها به محاسبات سادهای نیاز داشت. میتلستد و بکر در سال 2003 [4] و 2004 [5]، با استفاده از تئوري مرتبه بالاي لايه منفرد³ بر پایه تغییر مکان و استفاده از توابع مثلثاتی در راستای ضخامت به تحلیل گوشه آزاد در چندلایه متعامد پرداختند. در همین سال، باروسو و همکارانش [6] با استفاده از روش ماتریس انتقال⁴، به بررسی وضعیت و مرتبه تکین تـنش در مجـاورت گوشـههـای مـواد چنـد جنسـی از جملـه چندلایـههـای کامپوزیتی پرداختند. این مواد شامل همسان گرد⁵، غیرهمسان گرد⁶، متعامـد⁷ و همسان گرد متعامد⁸ می شوند. میتلستد و بکر در سال 2005 [7] و 2006 [8]، وضعیت تکین تنش در مجاورت لبه آزاد و گوشه آزاد را با استفاده از روش المان محدود مرزی در مواد غیرهمسان گرد و با چیدمان لایههای مختلف بررسی کردند. آن ها بیان داشتند در حالت کلی اثر گوشه آزاد

- Free edge Single layer higher-order theory
- Transfer matrix
- ⁵ Isotropic ⁶ Anisotropic
- Orthogonal
- Isotropic orthogonal Boundary finite element

بحرانی تر از اثر لبه آزاد است. ژن و وانجی [9] در سال 2009، با اصلاح تئوری سراسری- موضعی¹⁰ اثر گوشه آزاد در چندلایههای کامپوزیتی متقارن متعامد تحت بارگذاری حرارتی را مورد بررسی قرار دادند. این نتایج با نتایج حاصل از کارهای بکر و میتلستد مورد مقایسه قرار گرفت. اخیرا آنالیز خمش چندلایههای کامپوزیتی با استفاده از تئوری لایروایز، چندلایههای با خاصیت پیزوالکتریک، استوانه های تو خالی و همچنین اثرات گرادیان دما روی لبه های آزاد مورد مطالعه قرار گرفته است [11-11]، همچنین ژانگ و بینیندا مدلی برای پیشبینی خواص هرلایه از یک چندلایه کامپوزیتی و همچنین اثرات لبه آزاد ارائه کردهاند [15]. اثر ارتعاشات روی صفحات دایرهای پله دار همراه با لبه آزاد نیز بررسی شده است [16].

امروزه از روش سراسری- موضعی برای حل مسائل مختلفی مانند آنالیز کمانش پوستهها در بارگذاری حرارتی و مکانیکی [17]، آنالیز ضربه در صفحههای ساندویچی کامپوزیتی [18] و همچنین تیرهای کامپوزیتی [19] استفاده شده است. از مدل المان محدود بر مبنای روش سراسری- موضعی برای حل مسئل مختلف در چندلایه های کامپوزیتی استفاده شده است [22-20]

در این مقاله هدف بررسی اثرات لبه و گوشه آزاد در چندلایهای کامپوزیت متعامد و زاویهدار که به ترتیب تحت بار حرارتی و کششی یکنواخت هستند، با استفاده از روش سراسری- موضعی است. بدین منظور در این مدل ناحیه سراسری با استفاده از تئوری مرتبه اول برشی و ناحیه موضعی در مجاورت گوشه آزاد با استفاده از تئوری لایروایز ردی مدل می شوند و اثرات تنشهای بین لایه ای نرمال و برشی روی لبه و گوشه آزاد بررسی می شوند. به طور کلی عوامل گوناگونی در به وجود آمدن پدیده تورق یا جدایی بن لایهای¹¹ نقش دارند. مشکلات غیرقابل اجتناب مانند عوامل محیطی که در فرآیندهای ساخت به وجود میآیند، تنشهای سیکلی، ضربه، تنشهای بین لایه ای که در اثر ناپیوستگیهای هندسی و یا جنس مواد به وجود می آیند (لبهها، گوشهها، سوراخها) و شکست در زمینه می توانند سبب جداشدن لایهها، تبدیل آنها به ورقههای باریک و در نتیجه کاهش قابل توجه سفتی مکانیکی گردند. پس از آن که جدایش در مرز لایهها آغاز شد، در بارگذاری کمتر از حد شکست رشد میکند. با رشد جدایش، بار به گونهای توزيع مي شود كه در نواحي ديگر نيز جدايي به وجود مي آيد. اين جدايي ها همچنان افزایش می یابند تا به یکدیگر بپیوندند و در نهایت سبب شکست کامل قطعه شوند. در حالت کلی جدایش میتواند در یکی از مدهای بازشدگی و یا کچلی، برش درونصفحهای و یا لغزش و برش برون صفحهای و یا پیچش برشی و یا ترکیبی از این مدها به وجود آید [24,23]. تـنشهـای برشـی و نرمال بین لایهای نیز می تواندد عاملی برای پدیده تورق باشند. در مرجع [23] سان و ژو معیاری براساس تنشهای برشی و نرمال بین لایهای ارائه کردهاند که با استفاده از آن میتوان پدیده تورق را با استفاده از تنشهای بین لايهاى تحليل كرد.

در ادامه به بررسی تئوریهای تغییر شکل برشی مرتبه اول و لایروایـز و روابط آن و همچنین نحوه پیادهسازی مدل سراسری- موضعی پرداخته می شود، سپس به مدل سازی مسئله گوشه آزاد پرداخته شده و در انتها نتایج بیان میشوند. برای بررسی اثر گوشه آزاد باید تـنشهـای بـین لایـهای را در امتداد دو لبه آزاد رسم کرد تا بتوان محل اتصال دو لبه آزاد که همان گوشه آزاد است را تحلیل کرد.

DOR: 20.1001.1.10275940.1395.16.8.32.9

Free corner

¹⁰Local-global theory 11 delamination

ناپیوستگی میشود، که این امر امکان پیوستگی تنشهای عرضی را به وجود می آورد. در تئوری لایروایز می توان با استفاده از تقسیم لایه به چندین زیرلایه و استفاده از توابع درونیاب خطی لاگرانژ و یا با استفاده از توابع درونیاب مرتبه بالاتر در یک لایه، دقت حل را تا حد مطلوبی افزایش داد [26-25]. تئوری لایروایز شرح داده شده در این قسمت هیچ محدودیتی برای استفاده از زیرلایه ایجاد نمی کند و می توان با توجه به دقت مورد نیاز، تعداد زیرلایه ها را برابر، بیشتر و یا کمتر از تعداد لایه های واقعی در نظر گرفت [26-25].

روابط کرنش-تغییرمکان برای تئوری لایروایز را میتوان با استفاده از رابطه (4) بهصورت رابطه (5) بهدست آورد:

$$\varepsilon_{x} = \sum_{I=1}^{N} \frac{\partial U_{I}}{\partial x} \psi^{I}$$

$$\varepsilon \varepsilon_{y} = \sum_{j=1}^{N} \frac{\partial V_{I}}{\partial y} \psi^{I}$$

$$\varepsilon \varepsilon_{z} = \sum_{j=1}^{N} W_{I} \frac{d\psi^{I}}{dz}$$

$$\gamma_{xy} = \sum_{j=1}^{N} \left(\frac{\partial U_{I}}{\partial y} + \frac{\partial V_{I}}{\partial x} \right) \psi^{I}$$

$$\gamma_{xz}$$

$$= \sum_{j=1}^{N} U_{I} \frac{d\Phi^{I}}{dz} + \sum_{j=1}^{N} \frac{\partial W_{I}}{\partial x} \psi^{I}$$

$$\gamma_{yz}$$

$$= \sum_{j=1}^{N} V_{I} \frac{d\Phi^{I}}{dz} + \sum_{j=1}^{N} \frac{\partial W_{I}}{\partial y} \psi^{I}$$
(5)

3-2- مدل سراسری - موضعی

در حل مسائل مربوط به چندلایههای کامپوزیتی میتوان از ترکیب تئوریهای مختلف، با عنوان مدلهای چندگانه¹ یا مدلهای سراسری-موضعی استفاده کرد و مسائل را با دقت بالا و پیچیدگیهای محاسباتی کمتر حل کرد [26,25]. مدل های سراسری- موضعی، حالت خاصی از مدل های چندگانه است و هنگامی که زیر ناحیه خاصی از دامنه حل مورد نظر که به نسبت کوچک است، به کار می روند. در بیشتر مواقع برای مدل های سراسری-موضعى از روش گامبه گام² استفاده مى شود [17-25,22]. اغلب ناحيه سراسری که بخش بزرگی از دامنه محاسباتی است، با استفاده از تئوریهای لایه منفرد تحلیل می شود و با استفاده از نتایج آن شرایط مرزی نیرویی و تغییر مکان برای زیرناحیه موضعی که شامل بخش کوچکی از ناحیه محاسباتی که به منظور خاصی مورد تحلیل قرار می گیرد، استخراج می شود. ناحیه موضعی می تواند با استفاده از مش های بهبود یافته تئوری های لایه منفرد و یا مشهای تئوریهای مرتبه بالاتر و لایروایز مدل شود. جهت پیادهسازی این مدلها از روشهای عددی مانند اجزای محدود استفاده می شود [25]؛ بنابراین باید میدان های تغییر مکان، کرنش و تنش را برای المانها تعريف كرد. ميدان تغيير مكان در صورت كلى مطابق رابطه (6) به شرح زير است.

 $u_i(x, y, z) = u_i^{\text{ESL}}(x, y, z) + u_i^{\text{LWT}}(x, y, z)$ (6) lickum alo 3 lickum alo 4 li

2- تحليل

1-2- تئوري تغييرشكل برشي مرتبه اول صفحات چندلايه

میدان تغییر مکان مربوط به مؤلفه تئوری لایه منفرد به صورت میدان تغییر شکل برشی مرتبه اول، مطابق رابطه (1)، در نظر گرفته می شود [25].

$$u(x, y, z, t) = u_0(x, y, t) + z\phi_x(x, y, t)$$

$$v(x, y, z, t) = v_0(x, y, t) + z\phi_y(x, y, t)$$

$$w(x, y, z, t) = w_0(x, y, t)$$
(1)

در این روابط ₀0، ₀0 و _{w0} به ترتیب تغییرمکان صفحه میانی چند لایه

در راستای
$$x$$
 و z و x و ϕ_y چرخش حول محور x و y هستند. با استفاده از
رابطه (1) میتوان روابط کرنش- تغییرمکان را بهصورت رابطه (2) نوشت:

$$\begin{aligned} \varepsilon_{x} &= \frac{\partial u_{0}}{\partial x} + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w_{0}}{\partial x} \right)^{2} + z \frac{\partial \phi_{x}}{\partial x} (x, y, t) \\ \varepsilon_{y} &= \frac{\partial v_{0}}{\partial y} + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w_{0}}{\partial y} \right)^{2} + z \frac{\partial \phi_{y}}{\partial y} (x, y, t) \\ \varepsilon_{z} &= \mathbf{0} \\ \psi_{xy} &= \frac{\partial u_{0}}{\partial y} + \frac{\partial v_{0}}{\partial x} + \frac{\partial w_{0}}{\partial x} \frac{\partial w_{0}}{\partial y} + z \left(\frac{\partial \phi_{x}}{\partial y} + \frac{\partial \phi_{y}}{\partial x} \right) \\ \psi_{xz} &= \frac{\partial w_{0}}{\partial x} + \phi_{x} \\ \psi_{yz} &= \frac{\partial w_{0}}{\partial y} + \phi_{y} \\ \vdots [25] \\ \vdots &= \overline{0} \quad \overline{0} \quad$$

رابطه (3) تنشهای درون صفحهای و تنشهای برون صفحهای برشی چندلایه را نشان میدهند. ($\bar{Q}_{ij}(i,j=6,5,4,2,1)$ خرایب الاستیک کاهشیافته در مختصات مرجع سازه هستند. α_x ، α_y و α_x ضرایب انبساط حرارتی هستند.

2-2- تئورى لايروايز

در مقایسه با تئوریهای لایه منفرد، تئوری لایروایز با معرفی تأثیرات برش عرضی و نرمال عرضی در لایههای گسسته تعریف واقعیتری از فیزیک مسئله ارائه میدهد و مدلسازی را دقیقتر میکند [26].

میدان تغییرمکان در تئوری لایروایز را میتوان بهصورت رابطه (4) تعریف کرد [25].

$$u(x, y, z, t) = \sum_{I=1}^{N} U_{I}(x, y, t)\psi^{I}(z)$$

$$v(x, y, z, t) = \sum_{I=1}^{N} V_{I}(x, y, t)\psi^{I}(z)$$

$$w(x, y, z, t) = \sum_{I=1}^{N} W_{I}(x, y, t)\psi^{I}(z)$$
(4)

در روابط بالا w v_{ew} تغییر مکانهای کلی به ترتیب در راستاهای x, y و N تعداد گرهها در راستای ضخامت و \sqrt{w} توابع درونیاب تکبعدی لاگرانژ در راستای z هستند [25]. این توابع به گونهای انتخاب میشوند که به طور لایهبهلایه پیوسته باشند. از آنجایی که تغییرات در راستای ضخامت در مؤلفههای تغییر مکان با استفاده از توابع تکهای لاگرانژ تعریف میشود، تغییر مکان در راستای ضخامت پیوسته خواهد بود، اما کرنش عرضی دچار

¹ Multiple models ² Step by step

جهت y و تغییرمکان در جهت z است. u_i^{LWT} مؤلفههای تغییر مکان مربوط yبه تئوری لایه منفرد هستند که از روابط (1) u_i^{ESL} مؤلفههای تغییر مکان مربوط به تئوری لایروایز هستند که از روابط (4) بهدست میآیند. با توجه به سطح دقت مورد نیاز می توان از بخشی و یا کل میدان لایروایز استفاده کرد تا مجموعهای از المانهایی را بهدست آورد که بتوانند رفتارهای پیچیده سینماتیکی را نشان دهند.

برای ایجاد اتصال مناسب بین المان های تئوری مرتبه اول برشی (FSDT) و تئوری لایروایز (LWT) باید شرط مرزی مطابق رابطه (7) برقرار باشد.

$$U_I = U_N = \mathbf{0}, V_I = V_N = \mathbf{0}, W_1 = \mathbf{0}$$
 (7)

شكل 1 نحوه تغيير مكان المانها با توجه به شرط رابطه (7) را نشان مىدھد.

4-2- ييادەسازى المان محدود مدل سراسرى - موضعى

شکل ضعیف تئوری مرتبه اول برشی حداکثر میتواند شامل مشتقهای مرتبه اول از متغیرهای u_0 ، w_0 ، w_0 ، ϕ_x ، ϕ_y ، ϕ_x ، ϕ_x ، w_0 ، u_0 از متغیرهای آنها را با استفاده از توابع درون یاب لاگرانژ، تقریب زد. در نتیجه مؤلفههای تغییر مکان به صورت رابطه (8) تبديل مي شودند [25].

$$u_{o}(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \approx \sum_{j=1}^{m} u_{j}(t)\psi_{j}^{e}(\mathbf{x}, \mathbf{y})$$

$$v_{o}(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \approx \sum_{j=1}^{m} v_{j}(t)\psi_{j}^{e}(\mathbf{x}, \mathbf{y})$$

$$w_{o}(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \approx \sum_{k=1}^{n} w_{j}(t)\psi_{j}^{e}(\mathbf{x}, \mathbf{y})$$

$$\phi_{x}(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \approx \sum_{j=1}^{p} S_{j}^{1}(t)\psi_{j}^{e}(\mathbf{x}, \mathbf{y})$$

$$\phi_{y}(\mathbf{x}, \mathbf{y}, t) \approx \sum_{j=1}^{p} S_{j}^{2}(t)\psi_{j}^{e}(\mathbf{x}, \mathbf{y})$$
(8)

ن ست. توابع درون ياب FSDT است. توابع درون ياب المان $u_i \, s_i \, s_i \, s_j^{-1} \, s_j^{-1}$ لاگرانژ ^e_jψ (x, y) برای تقریب مقادیر تغییر مکان مورد استفاده قرار می گیرد. با نوشتن معادلات حركت مربوط به چندلايه و استفاده از شكل ضعيف تئوري

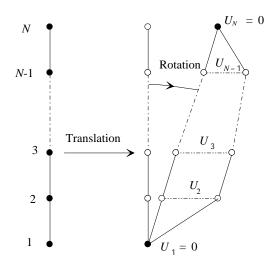


Fig. 1 Superposition of a FSDT and LWT elements displacement fields شكل 1 برهمنهى ميدان تغيير مكان المانهاى FSDT و FWT

مرتبه اول برشى و توابع درونياب آن مىتوان مدل المان محدود تئورى مرتبه اول برشی را بهدست آورد. مدل المان محدود تئوری مرتبه اول برشی مطابق رابطه (9) به شرح زیر است [25].

$$\begin{bmatrix} [K^{11}] & [K^{12}] & [K^{13}] & [K^{14}] & [K^{15}] \\ [K^{12}] & [K^{22}] & [K^{23}] & [K^{24}] & [K^{25}] \\ [K^{13}] & [K^{23}] & [K^{33}] & [K^{34}] & [K^{35}] \\ [K^{14}] & [K^{24}] & [K^{34}] & [K^{44}] & [K^{45}] \\ [K^{15}] & [K^{25}] & [K^{35}] & [K^{45}] & [K^{55}] \\ [K^{15}] & [K^{25}] & [K^{35}] & [K^{45}] & [K^{55}] \\ [K^{15}] & [K^{25}] & [K^{35}] & [K^{45}] & [K^{55}] \\ = \begin{cases} (F^{1}) - (F^{T1}) \\ (F^{2}) - (F^{T2}) \\ (F^{3}) \\ (F^{5}) - (F^{T5}) \end{cases} \end{cases}$$
(9)

با روندى مشابه شكل ضعيف و مدل المان محدود تئورى لايروايز مطابق رابطه (10) عبارت است از [25]:

$$U_{I}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{y},\boldsymbol{t}) \approx \sum_{\substack{j=1\\p}}^{p} U_{I}^{j}(\boldsymbol{t})\psi_{j}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{y})$$
$$V_{I}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{y},\boldsymbol{t}) \approx \sum_{\substack{j=1\\q}}^{p} V_{I}^{j}(\boldsymbol{t})\psi_{j}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{y})$$
$$W_{I}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{y},\boldsymbol{t}) \approx \sum_{\substack{k=1\\k=1}}^{q} W_{I}^{k}(\boldsymbol{t})\varphi_{k}(\boldsymbol{x},\boldsymbol{y})$$
(10)

و p و p تعداد گرەھاى المان دوبعدى براى تقريبھاى درونصفحەاى و pعرضی است. به همین ترتیب $U_I^j(t)$, $U_I^j(t)$, $u_I^j(t)$ به ترتیب مقدار تغییر مکانهای V_I ، U_I و W_I در V_I مین گره از سطح Iام المان را نشان میدهند. $\Psi_i(x,y)$ و $\varphi_k(x,y)$ چند جملهای های درون یاب دوبعدی لاگرانژ $\varphi_k = \Psi_j$ هستند. در این مقاله فرض بر این است که q-p و در نتیجه φ_k همچنین در این حالت روابط به صورت رابطه (11) اصلاح می شوند. $[K^{11}]$ $[K^{12}]$ $[K^{13}]]$ $(\{U_{L}\})$ $(\{F_{L}^{1}\} - \{F_{L}^{T1}\})$

$$\begin{bmatrix} \mathbf{K}^{12} \\ \mathbf{K}^{22} \\ \mathbf{K}^{23} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{K}^{23} \\ \mathbf{K}^{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{K}^{23} \\ \mathbf{K}^{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{K}^{33} \\ \mathbf{K}^{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{$$

محدود سراسری- موضعی را به شکل رابطه (12) بهدست آورد [25].

$$\begin{bmatrix} K^{EE} & K^{EL} \\ K^{LE} & K^{LL} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} U^E \\ U^L \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} F^E \\ F^L \end{bmatrix}$$
(12)

$$K_{\phi_y U_I} = H_{16} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy +$$

$$H_{ij} = \int_{Z_k}^{Z_{k+1}} \bar{C}_{ij} \mathbf{z} \Phi^I dz \,, \, I_{ij} = \int_{Z_k}^{Z_{k+1}} \bar{C}_{ij} z \frac{d\Phi^I}{d\mathbf{Z}} dz \tag{15}$$

3- مدلسازی مسئله گوشه آزاد

از آنجایی که اثر گوشه آزاد و لبه آزاد به دلیل تغییر در خواص در مرز جداکننده لایهها به وجود میآیند، هر کدام از این زیرلایهها با نزدیک شدن به مرزها کوچکتر میشوند در شکل 4 نمونهای از اصلاح تقسیم بندی زیر لایهها مشهود است. همان طور که در بخش های پیشین اشاره شد ناحیه سراسری بخش اعظم دامنه حل از جمله نواحی داخلی چندلایه را تشکیل می دهد و با استفاده از تئوری مرتبه اول برشی مدل سازی می شود. ناحیه موضعی ناحیه مجاور گوشه آزاد است که در این ناحیه تئوری لایروایز، حاکم است. شکل 4 چیدمان اصلاح شده زیرلایه ها در راستای ضخامت را نشان

ناحیهای که افزایش ناگهانی تنشهای بینلایهای در آن رخ می دهد، در حدود ضخامت لایههاست و ناحیه لایه مرزی نامیده می شود. برای افزایش دقت حل ناحیه بزرگتری نسبت به ناحیه لایه مرزی با استفاده از المانهای لایروایز المان بندی شده است. در مجموع چندلایه مورد نظر به 400 المان تقسیم شده است که تعداد 140 المان از نوع مرتبه اول برشی و تعداد 260 المان از نوع لایروایز است. با توجه به مقایسهای که با نتایج دیگر انجام می گیرد ثابت می شود این تعداد مش برای حل این مسئله مناسب است.

4- بحث و نتايج

در این قسمت ابتدا جهت اعتبارسنجی مدل سراسری- موضعی ارائه شده،

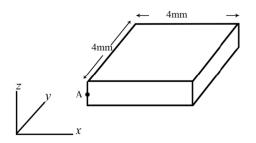


Fig. 2 Geometry of the laminate; the coordinate origin coincides with point A

شكل 2 هندسه چندلايه، انطباق مبدا مختصات بر نقطه A

$$\begin{split} H_{66} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} dx \, dy + H_{21} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} dx \, dy + \\ H_{26} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} dx \, dy + E_{45} \int_{\Omega^{e}} \psi_{i} \psi_{j} \, dx \, dy \end{split}$$
 $K_{\phi_{y}V_{l}} = H_{26} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} dx dy + H_{66} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} dx dy + H_{22} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} dx dy + H_{26} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} dx dy + E_{44} \int_{\Omega^{e}} \psi_{i} \psi_{j} dx dy$ $K_{\phi_{y}W_{I}} = I_{36} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} \psi_{j} \, dx \, dy +$ $I_{23} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \psi_j dx \, dy + C_{44} \int_{\Omega^{\rm e}} \psi_i \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy +$ $C_{45} \int_{\Omega^{e}} \psi_{i} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} dx dy$ $K_{u_0 U_I} = C_{11} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy +$ $C_{16} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial x} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} dx dy + C_{61} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial x} dx dy + C_{66} \int_{\Omega^{e}} \frac{\partial \psi_{i}}{\partial y} \frac{\partial \psi_{j}}{\partial y} dx dy$ $K_{u_0V_I} = C_{12} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{16} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx$ $C_{66} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy$ $K_{u_0W_I} = E_{13} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \psi_j \, dx \, dy + E_{36} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \psi_j dx \, dy$ $K_{v_0 U_I} = C_{16} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy +$ $C_{66} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21} \int_{\Omega^{\rm e}} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + \mathbf{I}_{21}$ $C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy$ $K_{v_0 V_i} = C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + C_{22} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{26} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy$ $K_{v_0 W_l} = E_{36} \int_{\Omega_e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \psi_j \, dx \, dy + E_{23} \int_{\Omega_e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \psi_j dx \, dy$ $K_{w_0U_I} = E_{55} \int_{\Omega^c} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \psi_j \, dx \, dy + E_{45} \int_{\Omega^c} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \psi_j dx \, dy$ $K_{w_0V_l} = E_{45} \int_{\Omega} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \psi_j \, dx \, dy + E_{44} \int_{\Omega} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \psi_j dx \, dy$ $K_{w_0W_l} = C_{45} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{44} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{45} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy + C_{44} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx \, dy + C_{45} \int_{\Omega^e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx \, dy$ $K_{\phi_x U_I} = H_{11} \int_{\Omega^c} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx dy$ + $H_{16} \int_{\Omega_e} \frac{\partial \psi_i}{\partial x} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx dy + H_{61} \int_{\Omega_e} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial x} dx dy$ + $H_{66} \int_{\Omega^{e}}^{\pi} \frac{\partial \psi_i}{\partial y} \frac{\partial \psi_j}{\partial y} dx dy$ + $E_{55} \int_{\Omega^{e}} \psi_i \psi_j dx dy$ (14)

که در آن ضرایب طبق رابطه (15) عبارتند از:

$$C_{ij} = \int_{Z_k}^{Z_{k+1}} \bar{C}_{ij} \Phi^I dz, E_{ij} = \int_{Z_k}^{Z_{k+1}} \bar{C}_{ij} \frac{d\Phi^I}{dZ} dz$$

مهندسی مکانیک مدرس، آبان 1395، دورہ 16، شمارہ 8

1 substrate

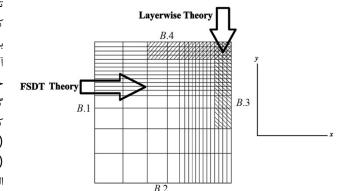


Fig. 3 The modified meshing of the solution domain **شکل 3** مشبندی اصلاحشده دامنه حل

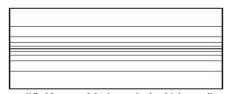


Fig. 4 The modified layout of the layers in the thickness direction شکل 4 چیدمان اصلاحشده زیرلایهها در راستای ضخامت

نتایج حاصل از کارهای ژن و وانجی [9]، بکر [3] و بکر و میتلستد [5] با مدل کنونی مقایسه میشود، سپس نتایج حاصل از بارگذاری کششی بر چندلایه های زاویه دار ارائه می شود. کدنویسی المان محدود مسئله، با استفاده از بسته تجاری متلب R2012 انجام می پذیرد. در مراجع بالا اثر گوشه آزاد در چندلایه متقارن چهار لایه CFRP با آرایش [90/0] تحت بارگذاری حرارتی مورد بررسی قرار گرفته است. خواص مکانیکی هـر لایـه طبـق $\Delta T=100^{\circ}C$ رابطه (16) به شرح زیر است [9،4،3].

$$E_1 = 135 \text{ GPa}, E_2 = E_3 = 10 \text{ GPa}$$

$$G_{12} = G_{13} = 5 \text{ GPa}, G_{23} = 3.972 \text{ GPa}$$

$$v_{12} = v_{13} = v_{23} = 0.27, \alpha_1 = -0.6 \times 10^{-6} \text{ °C}^{-1},$$

$$\alpha_2 = \alpha_3 = 40 \times 10^{-6} \text{ °C}^{-1}$$
(16)

تغيير مكان چندلايه در مرز 1، درجهت محور x و در مرز 4، در جهت محور y محدود شده است و چندلایه تحت بارگذاری حرارتی قرار می گیرد. به دلیل ناپیوستگی خواص حرارتی در سطح بین لایه 0 درجه و 90 درجه، این بارگذاری سبب به وجود آمدن تنشهای بین لایه ای در مجاورت گوشه آزاد و در طول لبه آزاد می شود.

در شکل 5 یک آنالیز حساسیت در مورد اثر تعداد زیرلایههای تئوری لایروایز مورد استفاده بر تنش نرمال بین لایه ای در مجاورت لبه آزاد چند لایه متقارن متعامد مورد بحث انجام شده است. دیاگرام متناظر تعداد 3، 5 و 7 نشان داده شده است، همچنین نتایج مرجع [27] که کار نثیر و طهانی است، جهت اعتبارسنجی نتایج مدل کنونی در شکل 5 آورده شده است. چنان چه از شکل 5 مشاهده می شود، تعداد زیرلایهها در راستای ضخامت مربوط به ناحیه موضعی برابر n=7 نتایج قابل قبولی را ائه میدهد.

با توجه به شکل 5 و همچنین مدلسازیهای مختلف مشخص می شود با استفاده از این تعداد زیرلایه، دقت قابل قبولی حاصل خواهد شد. نتایج حاصل از مدل ارائه شده و نتایج تحقیقات پیشین در شکل های 6 تا 9 مشاهده می شود. نتایج حاصل از این مقاله برای بارگذاری حرارتی با مراجع پیشین مقایسه شده است. در مرجع [3] که اثر بکر است، روش حل با استفاده از یک

تحلیل توصیفی فرم بسته¹ از اثرات گوشه آزاد برای یک چندلایه ساده کامپوزیتی است. در مرجع [5] از روش حل بر مبنای تئوری مرتبه بالای فرم بسته برای بهدست آوردن تنشها، کرنشها و جابه جاییها در مجاورت گوشه آزاد استفاده شده است. در مرجع [9] ژن و وانجی با استفاده از مدل جابهجایی مرتبه بالا² که بر مبنای المان محدود است، برای آنالیز مسئله گوشه آزاد استفاده کردهاند. نتایج استنتاجشده از مدل ارائهشده در تحقیق كنوني با نتايج حاصل از نرمافزار نسترن³ [3] كه بر پايه روش المـان محـدود (FEM) کلاسیک مقایسه شده است. در مرجع [3] از المان آجری (ششوجهی) 20 گرهی سهبعدی Hex20 در نرمافزار نسترن جهت تحلیل المان محدود استفاده شده است. در این تحلیل هر لایه چندلایه به 7 المان آجری گسسته شده است و برخی تظریف شبکه (م.) در گوشه آزاد چندلایه انجام شده است [3]. توجه به شکلهای 6 تا 9 کاملا مشهود است که مدل سراسری- موضعی در حل مسئله گوشه آزاد از دقت خوبی برخوردار است. باید دقت شود که در مسئله بالا تنشهای برشی بینلایهای در مجاورت گوشه آزاد مقدار کمتری نسبت به تنشهای بین لایه ای برشی حاصل از لبه آزاد دارند. همان طور که در شکل های6 تا 8 نشان داده شده تنش نرمال بین لايهاي در اين ناحيه غالب است كه اين مسئله احتمال وقوع آسيبهايي نظير جدایی بین لایه ای⁴ را در مجاورت گوشه آزاد بیشتر می کند.

90 و σ_{zz} در راستای x بین لایههای σ_{zz} و σ_{zz} درجه را نمایش میدهد. مقدار تنش نرمال بین لایهای در x= 3.993 mm برابر با $\sigma_{zz}=32.75$ است با دقت در شکل 7 و با توجه به این که $\sigma_{zz}=32.75$ بارگذاری به صورت حرارتی است، نمودار تنش نرمال بین لایهای σ_{zz} برحسب نیز مانند شکل 6، $(\sigma_{zz} - x)$ است. با دقت در شکل های 8 و 9 مشخص yمی گردد که تنشهای برشی بینVیهای σ_{yz} و σ_{xz} در مجاورت گوشه آزاد دارای نقط ه اوج هستند. این مقدار بیشینه در .y= x=3.77 mm بوده و تـنشهـای بـینلایـهای برشـی در آن برابـر MPa اسـت، $\sigma_{yz} = \sigma_{xz} = 18.83$ همچنین σ_{yz} در $\sigma_{yz}=10.67~{
m MPa}$ دارای مقدار $y=3.993{
m mm}$ است، در حالی σ_{yz} که مقدار σ_{yz} =10.67 MPa دارای مقدار x=3.993 mm که مقدار σ_{xz} σ_{xz} و σ_{yz} مار جالت تنش مای برشی بین لایه σ_{yz} و دارای مقدار عددی برابر بوده و نمودار آنها متقارن است.

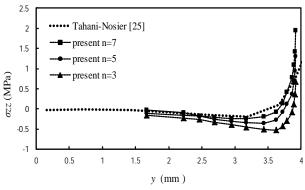


Fig. 5 Interlaminar normal stress σ_{zz} versus y coordinate in the free edge at the interface of 0/90.under extension loading.

شکل 5 تنش نرمال بین لایهای σ_{zz} در مجاورت لبه آزاد در سطح میانی 0/90 در y راستای محور

DOR: 20.1001.1.10275940.1395.16.8.32.9

closed-form

higher-order displacement model

MSC/NASTRAN

delamination

-2 -4 -6 -8 (MPa) -10 7hen-wanii [9] -12 2XD Becker-Mittelstedt [5] -14 Becker [3] -16 present -18 FEM (MSC/NASTRAN) [3 -20 2.81 3.01 3.21 3.41 3.61 2.61 3.81 X (mm)

Fig. 8 Interlaminar shear stress σ_{xz} in the vicinity of free corner in the cross-ply laminate at the 90/0 interface under thermal loading

شکل 8 نمودار تنش برشی بینلایهای در مجاورت گوشه آزاد کامپوزیت متعامد در سطح 90/0 تحت بار حرارتی در راستای محور x

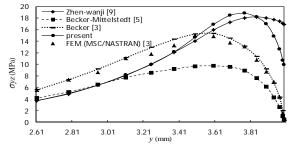


Fig. 9 Interlaminar shear stress σ_{yz} in the vicinity of free corner in the cross-ply laminate at the 90/0 interface under thermal loading شكل 9 نمودار تنش برشى بين لايه اى در مجاورت گوشه آزاد كامپوزيت متعامد در سطح 90/0 تحت بار حرارتى در راستاى محور y

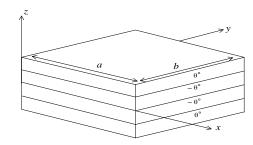


Fig. 10 Geometry of the angle-ply composite laminate شكل 10 هندسه چندلايه كامپوزيتی زاويهدار

x/a=1 آغاز می شود. برای نمونه تنش نرمال بین لایه ی در نقاط 1-y/b=1 و $T_{zz}=0.82$ MPa برای زاویه 15 درجه برابر $\sigma_{zz}=0.82$ MPa ست، در حالی که این مقدار در همان نقطه برای زاویه 60 درجه به MPa و $\sigma_{zz}=6.33$ MPa همان نقطه برای زاویه 60 درجه به $\pi/a=1$ همان نقطه برای زاویه 51 درجه برابر تنش برشی بین لایه ای σ_{xz} در نقطه 1=x/a برای زاویه 51 درجه برابر $\pi/a=1$ مان نقطه برای زاویه $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.07$ MPa و $\sigma_{xz}=0.07$ MPa و $\sigma_{xz}=0.07$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.07$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.03$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.03$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa و $\sigma_{xz}=0.03$ MPa و $\sigma_{xz}=0.02$ MPa e $\sigma_{xz}=0.02$

با توجه به شکلهای 11-14 میتوان این طور بیان کرد که آغاز جدایش از گوشهها در لایههایی با زاویه الیاف بزرگتر از 30 درجه رخ میدهد. در لایههایی که زاویه الیاف آنها کمتر از 30 درجه است، اثر لبه آزاد و گوشه آزاد تقریبا مشابه است. در شکلهای 13 و 14 بیشترین تنشهای برشی عر و _عردر لایههای 30 درجه در مجاورت لبههای آزاد رخ میدهند که میتواند آرایش $[\theta- heta]$ تحت بارگذاری کششی مورد بررسی قرار میگیرد. این چندلایه شامل 4 لایه که به صورت متقارن مطابق شکل 10 قرار گرفته اند و تحت کرنش کششی $10^{-6} = 0^{-3}$ در راستای محور x بارگذاری می شود. جنس کامپوزیت گرافیت/ اپوکسی بوده و خواص مکانیکی هر لایه از این چندلایه به شرح رابطه (17) است [27,28].

در ادامه اثر جهت گیری الیاف بر پدیده گوشه آزاد در چندلایههای زاویهدار و

$$E_1 = 137.9 \text{ GPa}, \quad E_2 = E_3 = 14.48 \text{ GPa}$$

$$G_{12} = G_{13} = G_{23} = 5.86 \text{ GPa}$$

$$v_{12} = v_{13} = v_{23} = 0.21 \tag{17}$$

نتایج حاصل از بارگذاری کششی برای چندلایههای زاویهدار در شکلهای 11-11 نشان داده شده است. در شکل 11 و 12 مشخص است که توزیع تنش نرمال σ_{zz} در راستای x و y یکسان نیست. در مثال پیشین که مربوط به بارگذاری حرارتی بود تنش در راستای دو محور به صورت یکسان توزیع می گشت. در این جا به دلیل بارگذاری در جهت محور x توزیع تنش در شکلهای 11 و 12 متفاوت شده است.

با توجه به شکلهای 11-14 مشخص می شود که با افـزایش زاویـه، اثـر گوشه آزاد به خصوص اثر حاصل از تنش نرمال افزایش مـییابـد. ایـن بـدین معنی است که با افزایش زاویه الیاف امکان ایجاد جدایی بینلایـهای افـزایش مییابد و این آسیب در لایههای با زاویه الیاف بزرگتر از گوشههای چندلایـه

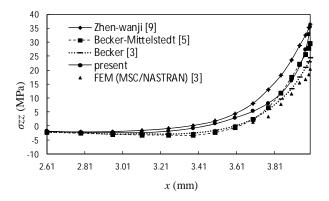


Fig. 6 Interlaminar normal stress σ_{zz} in the vicinity of free corner in the cross-ply laminate at the 90/0 interface under thermal loading.

شکل 6 نمودار تنش نرمال بین لایهای در مجاورت گوشه آزاد کامپوزیت متعامـد در سطح 90/0 تحت بار حرارتی در راستای محور x.

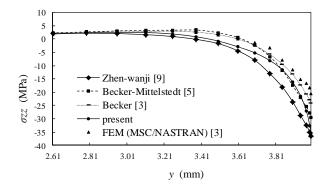


Fig. 7 Interlaminar normal stress σ_{zz} in the vicinity of free corner in the cross-ply laminate at the 90/0 interface under thermal loading. شکل 7 نمودار تنش نرمال بین لایه ای در مجاورت گوشه آزاد کامپوزیت متعامد در سطح 90/0 تحت بار حرارتی در راستای محور y

20 [15/-15]s 15 --- [30/-30]s -- - [45/-45]s 10 (MPa) ---- [60/-60]s σyz 5 0 -5 0.652 0.702 0.752 0.802 y/b 0.852 0.902 0.952

Fig. 14 Interlaminar shear stress σ_{yz} versus x/a non dimentional coordinate in the angle-ply laminate at the $\theta/-\theta$ interface under extension loading.

شکل 14 نمودار تنش برشی بینلایهای در مجاورت لبه آزاد کامپوزیت زاویهدار در سطح *6-اθ* تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد *y/b*

در ادامه به بررسی اثر ضخامت چندلایه بر تنشهای بینلایه ی در سطح -/45 45 هنگامی که چند لایه $_{a}[45-45]$ تحت کشش یکنواخت در راستای محور x قرار می گیرد، پرداخته می شود. بدین منظور چندین چندلایه با ضخامتهای h=0.1, 0.3, 0.5, 1, 1.5 mm نخامتهای مخامت یکنواخت $_{0}=10^{-6}$ قرار داده می شوند. خواص چند لایه نیز مطابق رابطه (17) است. نمودارها برای فهم بیشتر در راستای طول و عرض چندلایه بی بعد شده اند.

با دقت در شکلهای 15-18 مشخص میشود تمامی تنشهای بینVیهای با افزایش ضخامت کاهش مییابند. این کاهش تنشها در نقاط انتهایی نمودار و گوشه آزاد مشهودتر است. برای نمونه تنش نرمال بین V_{xz} در نقطه مقدار تنش برای ضخامت h=0.1mm برابر 6.54 MPa بوده، در حالی که این مقدار تنش برای ضخامت h=0.1mm مقدار ۵.73 MPa فاعت مییابد. مقدار تنش نرمال بینV/a=1 تا مقدار ۵.74 MPa کاهش مییابد. مقدار تنش نرمال بینV/a=1 در راستای محور Y برای ضخامت مقدار تنش نرمال بینV/a=1 در ممان نقطه تا 6.54 MPa کاهش مییابد. برای ضخامت h=0.1mm در همان نقطه تا h=0.1mm مییابد. برای ضخامت h=0.1mm در همان نقطه تا از مار کاهش مییابد. افزایش ضخامت چندلایه تأثیر قابل توجهی در کاهش تنشهای نرمال بین میتوان نتیجه گرفت هنگام بارگذاری کششی چندلایه کامپوزیتی زاویهدار، در شکلهای 15 تا 18 میتوان نتیجه گرفت هنگامی که یک چندلایه در شکلهای 15 تا 18 میتوان نتیجه گرفت هنگامی که یک چندلایه کامپوزیتی زاویهدار تحت کشش یکنواخت قرار میگیرد، تنشهای نرمال بینلایهای به وجود آمده مقدار بیشتری نسبت به تنشهای برشی بینلایهای دارند.

مقدار تنش برشی σ_{xz} در نقطه 1-x برای ضخامت h=0.1mm مقدار تنش برشی x_z در نقطه 1-x برای ضخامت 0.01 MPa و این مقدار تنش برای ضخامت h=1.5 mm برابر با h=0.1mm است. تنش برشی σ_{yz} در نقطه p/a=1 برای ضخامت h=0.1mm بوده که این مقدار برای ضخامت h=1.5 mm مقدار صفر کاهش می یابد.

با دقت در شکلهای 15-18 و اعداد گزارش شده نتیجه گیری می شود که افزایش ضخامت چندلایه سبب کاهش تمامی تنشهای بین لایهای در راستای طول و عرض چندلایه و روی لبه آزاد و گوشه آزاد می شود که این پدیده شامل کاهش تنشهای بین لایهای روی گوشههای آزاد تأثیر بیشتری دارد.

در انتها به تأثیر لایهچینی یک چندلایه کامپوزیتی زاویهدار تحت کشش یکنواخت پرداخته میشود. بدین منظور دو چندلایه کامپوزیتی متقارن منجر به لغزش لایهها و آسیب چندلایه در لبهها شود. در چندلایههایی که دارای الیاف با زاویه بیشتر از 30 هستند، کمترین تنش برشی در لبهها رخ میدهد؛ بنابراین میتوان نتیجه گرفت در لایههای با زاویه کم لغزش لایهها در لبه آزاد موجب خرابی میشود و در لایهها با زاویه بیشتر جدایی بین لایهای در گوشهها موجب آسیب چندلایه میشود.

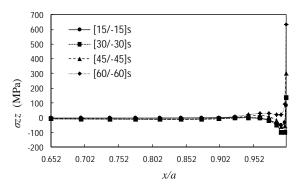


Fig. 11 Interlaminar normal stress σ_{zz} versus x/a non dimentional coordinate in the angle-ply laminate at the $\theta/-\theta$ interface under extension loading.

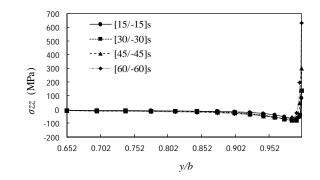


Fig. 12 Transverse normal stress σ_{zz} versus y/b non dimentional at the angle-ply laminate at $\theta/-\theta$ interface under extension loading.

شکل 12 نمودار تنش نرمال بینلایهای در مجاورت لبه آزاد کامپوزیت با الیاف زاویهدار در سطح *6-اθ* تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد 1<u>//</u>

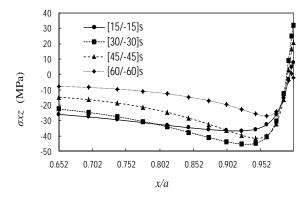


Fig.13 Interlaminar shear stress σ_{xz} versus x/a non dimentional coordinate in the angle-ply laminate at the $\theta/-\theta$ interface under extension loading.

شکل 13 نمودار تنش برشی بینلایهای در مجاورت لبه آزاد کامپوزیت زاویهدار در سطح *6-\θ* تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد x⁄a

Downloaded from mme.modares.ac.ir on 2024-05-03

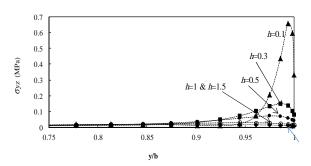


Fig. 18 Interlaminar shear stress σ_{yz} versus y/b non-dimentional coordinate for different laminate thickness in the angle-ply laminate at the 45/-45 interface under extension loading

شکل 18 نمودار تنش برشی بینلایهای در کامپوزیت زاویهدار در سطح 45-/45 تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد y/b برای ضخامتهای مختلف

ترتیب لایهچینی بهصورت قرینه نسبت به محور افقی تغییر میکنند و دارای مقدار عددی برابر هستند، ولی تنشهای نرمال بین لایهای در گوشه آزاد نسبت به تغییر چیدمان لایهها واکنش نشان میدهند.

برای نمونه مقدار تنش نرمال بینلایهای σ_{zz} در نقطه n=1 برای چندلایه π/a (45/-45) برای (45/-45) برای 0.78 MPa وده، در حالی که این مقدار تنش برای چندلایه σ_{zz} (45/-45) برابر 0.23 MPa است. مقدار تنش نرمال بینلایهای σ_{zz} ر نقطه 1=0.23 MPa (10.23 MPa است و این مقدار در نقطه 1=0.78 MPa (10.25 MPa است و این مقدار در نقطه 1=0.78 MPa (10.25 می می ایرای چندلایه y/b=1 در همان نقطه به مقدار MPa 0.23 MPa می رسد. با دقت در شکلهای s_z (45/-45) در همان نقطه به مقدار MPa (10.25 می رسد. با تقد در شکلهای 81 و 19 نتیجه گیری می شود که تغییر چیدمان چندلایه تقدیر خاصی در تنش های نرمال بین لایهای روی لبه آزاد ندارد و نمودار آنهای تقریبا بر هم منطبق است، ولی در انتهای لبه آزاد و روی گوشه آزاد تنشهای نرمال بینلایهای دارای تغییراتی هستند.

مقدار تنش برشی σ_{xz} برای هر دو چندلایه $s[45/-45] = 45/-45] و <math>\sigma_{xz}$ نقطه 1x برابر مقدار عددی 0.31 MPa است، همچنین مقدار تنش برشی بین لایه x/a=1 برای هر دو چندلایه مورد بررسی در نقطه 1y/b=1 برابر مقدار عددی MPa عددی MPa است.

با توجه به شکلهای 19-22 مشاهده میشود تنشهای بینلایهای در انتهای لبه آزاد چندلایه دارای یک نقطه برآمدگی یا فرورفتگی هستند که این موضوع بیانگر بالا بودن شدت تنشهای بینلایهای در این نقاط و امکان جدایی بین لایهای بیشتر در این نقاط چندلایه است. در انتهای نمودارها تغییر تنش از مقدار منفی به مثبت یا بالعکس دیده میشود.

5- جمع بندى

در این مقاله مدل سراسری- موضعی اجزاء محدود جهت بررسی اثرات گوشه آزاد در چند لایههای کامپوزیتی معرفی و بررسی شد. روابط المان محدود مدل با استفاده از ترکیب تئوریهای مرتبه اول برشی و لایروایز ردیبهدست آمد. با توجه به کاهش محاسبات و پیچیدگی این روش نسبت به مدلهای سه بعدی میتوان در مسائلی که نیاز به دقت بالای تحلیلهای سه بعدی دارند، با تقریب قابل قبولی از این روش استفاده کرد. در اینجا صحت این روش با استفاده از نتایج موجود در تحقیقات پیشین مورد تأیید قرار گرفت و سپس با استفاده از آن اثر گوشه آزاد در چندلایههای زاویهدار مورد بررسی قرار گرفت. نتایج این تحقیق نشان میدهد که در بارگذاری حرارتی توزیع تنش نرمال و برشی بینلایهای از نظر مقدار عددی در دو راستای طول و عرض چندلایه مشابه است، همچنین در بارگذاری کشش تک جهته، زاویه



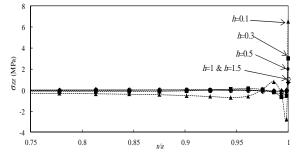


Fig. 15 Interlaminar normal stress σ_{zz} versus x/a non-dimentional coordinate for different laminate thickness in the angle-ply laminate at the 45/-45 interface under extension loading

شکل 15 نمودار تنش نرمال بینلایهای در کامپوزیت زاویهدار در سطح 45-/45 تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد x.⁄a برای ضخامتهای مختلف

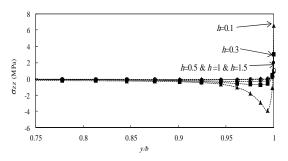


Fig. 16 Interlaminar normal stress σ_{zz} versus y/b non-dimentional coordinate for different laminate thickness in the angle-ply laminate at at 45/-45 interface under extension loading

شکل 16 نمودار تنش نرمال بینلایهای در کامپوزیت زاویهدار در سطح 45-/45 تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد *v/b* برای ضخامتهای مختلف

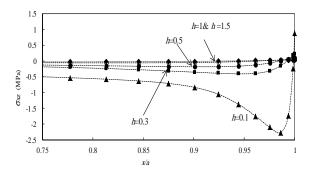


Fig. 17 Interlaminar shear stress σ_{xz} versus x/a non-dimentional coordinate for different laminate thickness in the angle-ply under extension loading laminate at the 45/-45 interface

شکل 17 نمودار تنش برشی بینلایهای در چندلایه زاویهدار در سطح 45-/45 تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد x.⁄a برای ضخامتهای مختلف

_{\$}[45/-45] و _{\$}[45/45] تحت کشش یکنواخت قرار میگیرند و تنشهای نرمال و برشی بینلایه ی در راستای طول و عرض چندلایه و روی لبه و گوشه آزاد آن مورد بررسی و مقایسه قرار میگیرند. خواص چندلایه نیز مطابق رابطه (17) است.

شکلهای 19-22 تأثیر چیدمان لایههای یک چندلایه کامپوزیتی زاویهدار با زوایای 45 درجه را بر مؤلفههای نرمال و برشی تنش بینلایهای در سطح میانی لایههای 45-/45 تحت بار کششی یکنواخت نشان میدهند. با دقت در این شکلها مشاهده میشود تنشهای برشی بین لایهای با تغییر در

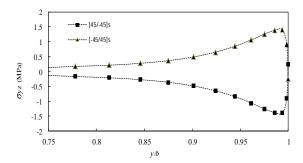


Fig. 22 Interlaminar shear stress σ_{yz} versus y/b non-dimentional coordinate for [45/-45]_s and and [-45/45]_s laminates under extension loading at the 45/-45 interface

شکل 22 نمودار تنش برشی بینلایهای در سطح میانی 45-/45 برای چندلایههای ه[45/-45] و ه[45/45] تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد *y/b*

سازههای کامپوزیتی باید این اثر را نیز مورد نظر قرار داد. به علاوه نتایج روشن می سازند که در زوایای کمتر از 30 درجه، اثر لبه آزاد و گوشه آزاد تقریبا مشابه هم است. با توجه به نتایج تحقیق حاضر مشخص شد بحرانی تر بودن اثر گوشه آزاد و یا لبه آزاد می تواند تابعی از زاویه الیاف باشد. با بررسی ضخامت چندلایههای زاویهدار مشاهده شد که با افزایش ضخامت، تنشهای بین لایه ای به ویژه در انتهای لبه آزاد و گوشه آزاد کاهش قابل توجهی دارند؛ بنابراین در طراحی استفاده از چندلایه های کامپوزیتی ضخیم تر مناسب تر است، همچنین نتایج ثابت می کنند تغییر در چیدمان لایه های چندلایه سبب تغییر رفتار تنشهای نرمال بین لایه ای می شود. هرچند این تغییر لایه چینی تأثیری روی مقدار تنشهای برشی بین لایه ای ندارد.

6- مراجع

- B. Pipes, N. J. Pagano, Interlaminar stresses in composite laminates under uniform axial extension, *Composite Materials*, Vol. 4, No. 4, pp. 528-540, 1970.
- [2] Ch. Mittelstedt, W. Becker, Interlaminar stress concentration in layered structures: Part I-A selective literature survey on the free-edge effect since 1967, *Composite Materials*, Vol. 38, No. 12, pp. 1037-1062, 2004.
- [3] W. Becker, P. P. Jin, P. Neuser, Interlaminar stresses at the free corners of a laminate, *Composite Materials*, Vol. 45, No. 2, pp. 155-162,1999.
- [4] Ch. Mittelstedt, W. Becker, Free-corner effects in cross-ply laminates: An approximate higher-order theory solution, *Composite Materials*, Vol. 37, No. 22, pp. 2043-2068, 2003.
- [5] Ch. Mittelstedt, W. Becker, A single-layer theory approach to stress concentration phenomena in layered plates, *Composites Science and Technology*, Vol. 64, No. 10-11, pp 1737-1748, 2004.
- [6] A. Barroso, V. Mantič, F. París, Singularity analysis of anisotropic multimaterial corners, *Fracture*, Vol. 119, No. 1, pp. 1-23, 2003.
- [7] Ch. Mittelstedt, W. Becker, Asymptotic analysis of stress singularities in composite laminates by the boundary finite element method, *Composite Structures*, Vol. 71, No. 2, pp. 210-219, 2005.
- [8] Ch. Mittelstedt, W. Becker, Efficient computation of order and mode of three-dimensional stress singularities in linear elasticity by the boundary finite element method, *Solids and Structures*, Vol. 43, No. 10, pp. 2868-2903, 2006.
- [9] W. Zhen, Ch. Wanji, A higher-order displacement model for stress concentration problems in general lamination configurations, *Material & Design*, Vol. 30, No. 5, pp. 1458-1467, 2009.
- [10] W. Becker, P. P. Jin, J. Lindemann. The free corner effect in thermally loaded laminates, *Composite Structures*, Vol. 52, No. 1, pp. 97-102, 2001.
- [11] H. Yazdani Sarvestani, A. Naghashpour, M. Heidari-Rarani, Bending analysis of a general cross-ply laminated using 3D elasticity solution and layerwise theory, *Advanced Structural Engineering*, Vol. 7, No. 4, pp. 329-340, 2015.
- [12] J. Q. Ye, H. Y. Sheng, Free-edge effect in cross-ply laminated hollow cylinders subjected to axisymmetric transverse loads, *Mechanical Sciences*, Vol. 45, No. 8, pp. 1309-1326, 2003.
- [13] J. S. Ahn, Y. W Kim, Analysis of circular free edge effect in composite laminates by ρ-convergent global–local model, *Mechanical Sciences*, Vol. 66, No. 1, PP. 149-155, 2013.
- [14] M. Mirzababaee, M. Tahani, Accurate determination of coupling effects on free edge interlaminar stresses in piezoelectric laminated plates, *Composite Materials*, Vol. 30, No. 8, pp. 2963-2974, 2009.

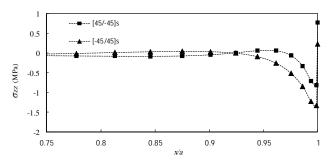


Fig. 19 Interlaminar normal stress σ_{zz} versus x/a non-dimentional coordinate for [45/-45]_s and [-45/45]_s laminates under extension loading at the 45/-45 interface

شکل 19 نمودار تنش نرمال بینلایهای در سطح میانی 45-/45 برای چندلایههای [45/-45] و _«[45/45] تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد *x/a*

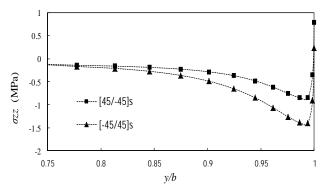
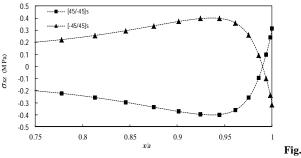


Fig. 20 Interlaminar normal stress σ_{zz} versus *y/b* non-dimentional coordinate for [45/-45]_s and and [-45/45]_s laminates under extension loading at the 45/-45 interface

شکل 20 نمودار تنش نرمال بینلایهای در سطح میانی 45-/45 برای چندلایههای ه[45/-45] و ه[45/45-] تحت بار کششی در راستای محور بدون بعد y/b



21 Interlaminar shear stress σ_{xz} versus x/a non-dimentional coordinate for [45/-45]_s and and [-45/45]_s laminates under extension loading at the 45/-45 interface.

شکل 21 نمودار تنش برشی بینلایهای در سطح میانی 45-/45 برای چندلایههای sold: [45/-45] و sold: ای ای کششی در راستای محور بدون بعد x/a.

الیاف در مقدار تنشهای بینلایهای در مجاورت گوشه آزاد اثر بسزایی دارد. به گونهایی که در مجاورت گوشه آزاد مقدار تنش نرمال بینلایهای در زاویه 15 درجه MPa (2000 بوده در حالی که این مقدار برای زاویه 60 درجه mPa 6.331 افزایش مییابد. اثر گوشه آزاد میتواند به اندازه لبه آزاد خطرناک باشد، چرا که همانطور که نتایج نشان میدهند بیشترین مقدار تنشهای بینلایهای در مجاورت گوشه آزاد هستند و نمودارها در مجاورت گوشه آزاد از نظر عددی دارای نقطه بیشینه هستند. در نتیجه در طراحی

DOR: 20.1001.1.10275940.1395.16.8.32.9

higher-order theory for the free edge effect in laminates, *Composite Structures*, Vol. 81, No. 4, pp. 499-510, 2007.

- [22] W. Zhen, C. H. Roggeng, Ch. Wanji, Refined laminated composite plate element based on global-local higher-order shear deformation theory, *Composite Structures*, Vol. 70, No. 2, pp. 135-152, 2005.
- [23] W. Ding, Delamination Analysis of Composite Laminates, PhD Thesis, University of Toronto, Toronto, 1999.
- [24] C. T. Sun , S. G. Zhou, Failure of quasi-isotropic composite laminates with free edges, Reinforced Plastics and Composites, Vol. 7, No. 6, pp. 515-557, 1988.
- [25] J. N. Reddy, Mechanics of Laminated Composite Plates and Shells: theory and analysis, Second Edittion, pp. 12.725-12.769, CRC Press LCC, Boca Raton, Florida, 1945.
- [26] E. J. Barbero, J. N. Reddy, Modeling of delamination in composite laminate using a laye-rwise plate theory, *Solids and Structures*, Vol. 28, No. 3, pp. 373-389, 1991.
- [27] M. Tahani, A. Nosier, Free edge stress analysis of general cross-ply composite laminates under extension and thermal loading, Composite Structures, Vol. 60, No. 1, pp. 91-103, 2003.
- [28] A. S. D. Wang, F. W Crossman, Some new result on edge effect in symmetric composite laminates, Composite Materials, Vol. 11, No. 1, pp. 92-106, 1977.

- [15] Ch. Zhang, A. Binienda, A meso-scale finite element model for simulating free-edge effect in carbon/epoxy textile composite, Mechanics of Materials, Vol. 76, No. 1, pp. 1-19, 2014.
- [16] T. T. H. Le, C. M. Wang, T. Y. Wu, Exact vibration results for stepped circular plates with free edge, Mechanical Sciences, Vol. 47, No. 8, pp. 1224-1248, 2005.
- [17] M. Shariyat, Nonlinear thermomechanical dynamic buckling analysis of imperfec viscoelastic composite/sandwich shells by a double-superposition global-local theory and various constitutive models, Composite Structures, Vol. 93, No. 11, pp. 2833-2843, 2011.
- [18] M. Shariyat, S. H. Hosseini, Eccentric impact analysis of pre-stressed composite sandwich plates with viscoelastic cores: a novel global-local theory and a refined contact law, Composite Structures, Vol. 117, No. 1, pp. 333-345, 2014.
- [19] Ch. Wanji, S. I. Junling, A model of composite laminated beam based on the global-local theory and new modified couple-stress theory, *Composite Structures*, Vol. 113, No. 1, pp. 99-107, 2013.
- [20] S. M. R. Khalili, M. Shariyat, A finite element based global-local theory for static analysis of rectangular sandwich and laminated composite plates, Composite Structures, Vol. 107, No. 1, pp. 177-189, 2014. [21] S. H. Lo, W. Zhen, Y. K Cheung, Ch. Wanji, An enhanced global-local