



دانشکدهی مهندسی مکانیک گروه طراحی کاربردی

حلّ تحلیلی و عددی استوانههای جازنیشده با دو لایهی همگن و ناهمگن FGM تحت بارگذاری فشاری و چرخشی

نگارنده : احسان ضامنی

استاد راهنما :

دکتر مهدی قنّاد کهتویی

پایاننامه جهت اخذ درجهی کارشناسی ارشد

آبان ۹۷

۵۰۰ لفارتم به ۰ ۰ ۰ ۱ ۰

مرسوم مدر عریرم و مادر مهربانم ۲



به پاس آنکه هزاربارترک برداشتن و یک بار دم از شکست نزدن



بابای خوبم روحت شادومادر مهربانم سایدات روی سر. . .

سأسكزاري

امام صادق (ع) می فرمایند:

«کمترین سپسکزاری این است که انسان نعمت را از خدا بداند و جز او عتّی برای آن نداند و نیز به آنچه خداوند

عطایش کرده، خرسند باشد و بانعمت او مرتکب کناه وی نشود و نعمت خدا را وسیله مخالفت با امرو نهی او قرار ندم.» .

سپس من از آن خدایی است که در تامی مراحل زندگی ام لطف حضورش را از من دیغ نگرد.

اساد کران مایه ام ، جناب دکتر مهدی قنّاد کهتویی ، نمی توانم معنایی بالاتر از تقدیر و تشکر بر زبانم جاری سازم وصمیانه

از تامی زحات و الطاقی که در حق بنده روا داشتید، ساسکزارم.

تعهدنامه

اینجانب احسان ضامنی دانشجوی دوره کارشناسی ارشد رشته مهندسی طراحی کاربردی دانشکده مکانیک و مکاترونیک دانشگاه صنعتی شاهرود نویسنده رساله با عنوان حلّ تحلیلی و عددی استوانههای جازنی شده با دو لایهی همگن و ناهمگن FGM تحت بارگذاری فشاری و چرخشی تحت راهنمائی دکتر مهدی قنّاد کهتوئی متعهد می شوم:

- تحقیقات در این پایان نامه توسط اینجانب انجام شده است و از صحت و اصالت برخوردار است.
 - در استفاده از نتایج پژوهشهای محققان دیگر به مرجع مورد استفاده استناد شده است.
- مطالب مندرج در پایان نامه تاکنون توسط خود یا فرد دیگری برای دریافت هیچ نوع مدرک یا امتیازی در هیچ جا ارائه نشده است.

کلیه حقوق معنوی این اثر متعلق به دانشگاه شاهرود می باشد و مقالات مستخرج با نام « دانشگاه صنعتی شاهرود » و به چاپ خواهد رسید.

- حقوق معنوی تمام افرادی که در به دست آمدن نتایح اصلی پایان نامه تأثیر گذار بوده اند در مقالات مستخرج از پایان نامه رعایت می گردد.
- در کلیه مراحل انجام این پایان نامه ، در مواردی که از موجود زنده (یا بافتهای آنها) استفاده شده است ضوابط و اصول
 اخلاقی رعایت شده است.
- در کلیه مراحل انجام این پایان نامه، در مواردی که به حوزه اطلاعات شخصی افراد دسترسی یافته یا استفاده شده است اصل رازداری ، ضوابط و اصول اخلاق انسانی رعایت شده است.

تاريخ

امضای دانشجو

مالکیت نتایج و حق نشر

- کلیه حقوق معنوی این اثر و محصولات آن (مقالات مستخرج، کتاب، برنامه های رایانه ای، نرم افزار ها و تجهیزات ساخته شده است) متعلق به دانشگاه شاهرود می باشد. این مطلب باید به نحو مقتضی در تولیدات علمی مربوطه ذکر شود.
 - استفاده از اطلاعات و نتایج موجود در پایان نامه بدون ذکر مرجع مجاز نمی باشد.

يا «

چکیدہ

پوسته ا یکی از پرکاربردترین سازه های مهندسی به شمار می وند. تحلیل و بررسی رفتار این سازه ها تحت بارگذاری های مختلف، یکی از مسائل مهم مهندسی می باشد که علاقه مندان و محقّقان زیادی را به سمت خود کشیده است. سازه های مختلف مهندسی از جمله کشتی، هواپیما، زیردریایی و موشک، عمدتاً به دلیل کاربرده ایشان تحت بارگذاری مکانیکی قرار می گیرند. بنابراین طراحی درست پوسته ها، مستلزم دانستن اطلاعات دقیق در مورد تغییر شکل و توزیع تنش در نقاط مختلف ورق به ویژه در اطراف گشودگی است. در تحقیق حاضر، به کمک تئوری الاستیسیته مستوی، حلّ تحلیلی و عددی استوانه های جازنی شده دو لایه ی همگن و ناهمگن FGM تحت بارگذاری فشاری و چرخشی در حالت تنش صفحهای ارائه می شود. بارگذاری به صورت ترکیبی از بار چرخشی و فشاری است؛ خواص مادّه به صورت غیر خطی نسبت به شعاع تغییر می کند و نسبت پواسون ثابت فرض می شود. برای به دست آوردن جابه جایی شعاعی، از معادله کوشی –اویلر و هم چنین روش تغییر پارامترها برای حلّ معادله تعادل استفاده شده مقادیر در این تحقیق دل خواه انتخاب می شوند تا تأثیر ناهمگنی را در توزیع جابه جایی و تنش ها نشان مقادیر در این تحقیق دل خواه انتخاب می شوند تا تأثیر ناهمگنی را در توزیع جابه جایی و تش ها نشان دهند. از روش اجزای محدود برای راستی سنجی نتایج حلّ تحلیلی، در تمام حالات بارگذاری برای پوسته ناهمگن استفاده شده ای است.

کلیدواژگان: استوانههای جازنیشده، استوانه FG، تئوری الاستیسیتهی مستوی، حلّ تحلیلی، حلّ اجزای محدود.

فهرست مطالب

| 4-00 | |
|------|--|
| | |

۲

۶

| | فصل ۱: مروری بر روشهای تحلیل پوستهها |
|----|--------------------------------------|
| ٢ | ۱–۱ مقدمه |
| ٢ | ۲–۱ دستەبندى پوستەھا |
| ۴ | ۱–۳ تئوری پوستههای نازک |
| 9 | ۱–۳–۱ تئوری غشایی |
| 9 | ۱–۳–۲ تئوری خمشی |
| ٧ | ۱–۴ تئوری پوستههای ضخیم |
| ٨ | ۱-۴-۱ تئوري الاستيسيتهي خطي |
| ٩ | ۱–۵ مقدمهای بر مواد ناهمگن |
| ٩ | ۱-۵-۱ تاریخچهی مواد ناهمگن |
| ١٢ | ۱–۵–۲ مدلسازی ریاضی مواد ناهمگن |
| ١٣ | ۱-۶ پیشینهی تحقیق |
| ١٧ | ۱–۶–۱ جازنی فشاری |
| ١٨ | ۱–۶–۲ استوانهی جازنی شده |
| ۲. | ۱–۷ جمعبندی |

فصل ۲: حلّ تحلیلی استوانههای جازنی شده با دو لایهی همگن تحت بارگذاری فشار

| ۲-۱ مقدمه | 74 |
|--|----|
| ۲-۲ روابط اساسی | 74 |
| ۲–۲–۱ معادلات تعادل تنش | ٢۵ |
| ۲-۲-۲ روابط سینماتیک (روابط کرنش-جابهجایی) | ٢۵ |
| ۲-۲-۳ روابط ساختاری (روابط تنش-کرنش) | 78 |
| ۲-۲-۴ مسائل متقارن محوری | ۲۷ |
| ۲-۲-۵ تئوري الاستيسيتهي مستوى (PET) | ۲۸ |
| ۲-۲-۶ استوانه با دو سر باز (تنش صفحهای) | ۲۹ |
| ۲-۲-۷ استوانه با دو سر بسته (کرنش صفحهای) | ۲۹ |
| ۲-۲-۸ تنش مؤثر | ۳۰ |
| ۲-۳ تحلیل استوانههای همگن تحت فشار | ۳۰ |
| ۲-۳-۲ حل الاستیک استوانههای دو لایهی همگن تحت فشار داخلی | ۳۱ |
| ۲-۳-۲ حلّ عددی استوانههای دو لایهی همگن تحت فشار داخلی | ٣٣ |
| ۲-۴ مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج | ٣۴ |
| ۲-۵ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای فولاد-فولاد | ۳۵ |
| ۲-۵-۱ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای آلومینیم-آلومینیم | ۳۷ |
| ۲–۵–۲ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای فولاد-آلومینیم | ۳۸ |

فصل ۳: حلّ تحلیلی استوانه های جازنی شده با دو لایهی همگن و ناهمگن FGM تحت بارگذاری فشاری

| ۲–۱ مقدمه | 54 |
|---|----|
| ۲-۲ روابط اساسی | 54 |
| ۲-۲-۱ تحلیل استوانههای جازنیشده با دو لایهی همگن و ناهمگن تحت فشار داخلی | 54 |
| ۲-۲-۲ حلّ الاستیک استوانههای جازنی شده با دو لایهی همگن و ناهمگن | ۵۵ |
| ۲-۳ حلّ عددی استوانههای جازنیشده با دو لایهی همگن و ناهمگن تحت فشار داخلی | ۵٨ |
| ۲-۴ مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج | ۵۹ |
| ۲–۴–۱ جازنی فشاری همگن (فولاد)-ناهمگن | ۵٩ |

| ٨٨ | ۴-۴-۱ استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن و ناهمگن فولاد تحت فشار و چرخش |
|-----|---|
| و | ۴-۴-۲ استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیوم)-ناهمگن تحت بارگذاری فشاری |
| ٩٢ | چرخشی |
| ٩۵ | ۴–۵ جمعبندی و نتیجه گیری |
| | |
| | فصل ۵: جمعبندی و نتیجه گیری |
| ٩٨ | ۵–۱ مقدمه |
| ٩٨ | ۵-۲ جمعبندی و نتیجه گیری |
| ۱۰۱ | ۳–۵ پیشنهادها |

| ١٠٣ | | مراجع |
|-----|--|-------|
| | | |

جدول ۴–۱ سرعت جدایش استوانهها

۹۵

| شکل ۱-۱ نمای مقطع استخوان | ١٠ |
|---|----|
| شکل ۱-۲ تغییرات خواص در مواد مختلف | ١٢ |
| شکل ۲-۱ مقطع استوانهی جدارضخیم دو لایهی همگن تحت فشار داخلی | ۳۱ |
| شکل ۲-۲ توزیع جابه جایی شعاعی برای استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن فولاد - فولاد ^{۳۵} | ۳۵ |
| شکل ۲–۳ توزیع تنش شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن فولاد-فولاد ^۳ ۵ | ۳۵ |
| شکل ۲-۴ توزیع تنش محیطی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن فولاد-فولاد ۶۰ | 38 |
| شکل ۲-۵ جابهجایی شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم ۳۷ | ٣٧ |
| شکل ۲-۶ تنش شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم ۸ | ۳۸ |
| شکل ۲-۷ تنش محیطی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم ۸ | ۳۸ |
| شکل ۲–۸ جابهجایی شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن فولاد-آلومینیم ^۳ ۹ | ٣٩ |
| شکل ۲-۹ تنش شعاعی برای استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن فولاد-آلومینیم ۳۹ | ٣٩ |
| شکل ۲-۱۰ تنش محیطی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن فولاد-آلومینیم | ۴. |
| شکل ۲–۱۱ جابهجایی شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-فولاد ۴۰ | 4. |
| شکل ۲-۱۲ تنش شعاعی برای استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن آلومینیم-فولاد ۴۱ | 41 |
| شکل ۲–۱۳ تنش محیطی برای استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن آلومینیم-فولاد ۴۱ | 41 |
| شکل ۲–۱۴ جابهجایی شعاعی استوانهی تک لایهی فولاد و دو لایهی همگن فولاد-فولاد تحت | Ĺ |
| بارگذاری فشار داخلی | ۴۳ |

شکل ۳–۱۳ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنی شده ی دو لایه ی ناهمگن-همگن

شکل ۴–۹ توزیع تنش فنمیزس در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیوم)-ناهمگن تحت فشار و چرخش

فهرست علائم و اختصارات

| u _r | جابەجايى شعاعى |
|---|------------------------------------|
| u _θ | جابهجایی محیطی |
| r, θ, x | محورهای مختصات در دستگاه استوانهای |
| $\epsilon_{\rm r}, \epsilon_{\theta}, \epsilon_{\rm x}$ | کرنشهای شعاعی، طولی و محیطی |
| λ, μ | ضرایب لامه |
| ν | نسبت پواسون |
| Е | مدول الاستيسيته |
| r _i , a | شعاع داخلی |
| r _o , b | شعاع خارجي |
| r _m , c | شعاع فصل مشترک |
| n _i | ضریب ناهمگنی |
| pc | فشار جازنی |
| p _i | فشار داخلی |
| ρ | چگالی |
| ω | سرعت دورانی |
| $\sigma_r, \sigma_\theta, \sigma_x$ | تنشهای شعاعی، محیطی و طولی |
| G | مدول برشی |

فصل ۱: مروری بر روشهای تحلیل پوستهها

۱–۱ مقدمه

پوستهها یا سازههای پوستهای، از فراوانترین و متنوعترین انواع سازهها هستند که در دنیای فیزیکی اطراف ما پیدا میشوند. پوستهها در اشکال طبیعی مانند جمجمهی سر انسانها و حیوانات و نیز اجزای محافظ اندام جانوری مانند لاک و صدف مشاهده میشوند؛ در اشکال مصنوعی در صنایع مختلف: ساختمانی، نیروگاهی، خودروسازی، نظامی، هوا و فضا همانند: سقفها، لولهها، بدنهی خودروها و هواپیماها، پرتابهها و پرتابکنندهها، موشکها و سفینهها تولید میشوند.

پوستهها بهطور کلّی، سازههای خمیده هستند که از جهت کیفیت رفتاری و مقاومت در برابر نیروها و لنگرهای وارد شده، در بالاترین مرتبهی تکاملی سازهها قرار میگیرند. به تناسب مطلوبیت رفتاری، پیچیدگی تحلیل آنها نیز حائز اهمّیت میباشد. روشهای تحلیلی تقریبی موجود برای تحلیل پوستهها براساس فرضیاتی است که تئوری پوستهها را تشکیل میدهند. از میان انواع پوستهها، پوستههای استوانهای به دلیل فراوانی کاربرد، از اهمّیت ویژهتری برخوردارند. مطالعهی رفتار این گونه پوستهها از گذشتهی نه چندان دور تا به امروز مورد توجّه محقّقان بوده و همچنان ادامه دارد. دانش-پژوهان پیگیر اعمال تغییرات بر روی هندسه و مادهی پوستهها بودهاند که بتوانند مقاومت آنها را در برابر تنشهای مکانیکی افزایش و درصورت امکان، وزن آنها را کاهش دهند.

۲-۱ دستهبندی پوستهها

در این بخش، پوستهها از دیدگاه هندسی، مادی و رفتاری دستهبندی میشوند.

الف– از دیدگاه هندسی:

۰. پوستهی حاصل از انتقال^۲: از انتقال یک منحنی یا سطح مادی در امتداد خط راست خارج از

¹ Shells

² Shell of Translation

صفحهی قوس، حاصل میشود.

- ۲. پوستهی حاصل از دوران ^۲: از دوران یک منحنی یا سطح مادی حول محور واقع در صفحهی قوس، حاصل می شود.
- ۳. پوستهی جدار نازک^۲: پوستهای که نسبت ضخامت به شعاع انحنای سطح میانی^۳ آن کوچکتر از <u>۱</u> باشد.
- ۴. پوسته ی جدارضخیم¹: پوسته ای که نسبت ضخامت به شعاع انحنای سطح میانی آن بزرگتر از
 ۴. باشد.

ب– از دیدگاه مادی:

- .۱ پوسته یهمگن[°]: خواص مکانیکی ماده ی پوسته در نقاط مختلف جسم یکسان است و تابع موقعیت نقاط نمی باشد.
- ۲. پوسته یناهمگن^۲: خواص مکانیکی ماده ی پوسته در نقاط مختلف جسم یکسان نیست و تابع موقعیت نقاط می باشد.
- ۳. پوستهی همسانگرد^۷: خواص مکانیکی (E, v) مادهی پوسته در جهات مربوط به هر نقطه، یکسان است.

- ⁵ Homogeneous Shell
- ⁶ Inhomogeneous (Heterogeneous) Shell
- ⁷ Isotropic Shell

¹ Shell of Revolution

² Thin Shell

³ Midsurface

⁴ Thick Shell

۴. پوسته یناهمسانگرد': خواص مکانیکی (E, v) ماده ی پوسته در جهات مربوط به هر نقطه،
 یکسان نیست.

ج – از دیدگاه رفتاری:

- با تغییر شکلهای کوچک^۲: جابهجایی هر نقطه از پوسته تحت بار، کوچک است (رفتار خطی از نظر هندسی).
- ۲. پوسته با تغییر شکلهای بزرگ⁷: جابه جایی هر نقطه از پوسته تحت بار، کوچک نیست (رفتار غیرخطی از نظر هندسی).
- ۳. پوسته با رفتار کشسان¹: تغییر شکلها بازگشت پذیرند و روابط تنش کرنش از قانون عمومی
 هوک پیروی می کنند (رفتار خطی از نظر مادی).
- ۴. پوسته با رفتار مومسان[°] : تغییر شکلها بازگشتناپذیرند و روابط تنش-کرنش از قانون
 عمومی هوک پیروی نمی کنند (رفتار غیر خطی از نظر مادی).

۱-۳ تئوری پوستههای نازک

در پوستههای نازک، نسبت ضخامت پوسته h به شعاع سطح میانی R کوچکتر از $\frac{1}{7}$ میباشد. تئوری این دسته از پوستهها برمبنای تئوری الاستیسیتهی خطی بنا شده است. بهطور کلّی به دلیل کوچک بودن یک بعد نسبت به ابعاد دیگر، تئوری الاستیسیتهی سه بعدی استفاده نمیشود؛ بلکه با سادهسازی روابط الاستیسیته، روشهای تحلیلی-تقریبی برای تحلیل پوستههای نازک بهدست میآورند. دقت نتایج

¹ Anisotropic Shell

² Small Deflection

³ Large Deflection

⁴ Elastic Behavior

⁵ Plastic Behavior

تئوریهای ارائه شده بستگی به درجهی سادهسازی روابط الاستیسیته دارد. اوّلین فرضیات را کیرشهف^۱ (۱۸۵۰) دربارهی ورق ها ارائه کرد که پس از آن در بسط تئوری پوسته ها به کار گرفته شد. ارون^۲ (۱۸۷۴) تئوری پوسته ها را مبتنی بر فرضیات کیرشهف معرفی کرد، امّا کار وی کامل نبود. لوو^۲ (۱۸۸۸) معادلات عمومی پوسته های نازک را ارائه کرد که اکنون به عنوان تئوری کلاسیک پوسته های نازک یا تئوری لوو-کیرشهف مشهور است. رایسنر^{*} (۱۹۱۲) با استفاده از فرضیات لوو تحلیل پوسته های حاصل از دوران متقارن محوری[°] را ارائه نمود. فلوگه^۲ (۱۹۱۲) اولین کسی است که تئوری پوسته ها با تقریب مرتبهی متقارن محوری[°] را ارائه نمود. فلوگه^۲ (۱۹۳۲) اولین کسی است که تئوری پوسته ها با تقریب مرتبهی شناخته میشود و فقط در حالت های خاص قابل حل می باشد. با ساده سازی آن ها تئوری پوسته ها با تقریب مرتبهی یک و صفر به دست می آیند. نظریات فلوگه توسط بیرنه^۷ (۱۹۴۴) تکمیل شد. نقدی (۱۹۵۷) تئوری غیرخطی پوسته های نازک را فرمول بندی کرد که به کار گیری آن ها مشکل می باشد. سندرز^۸ (۱۹۵۹) فرمول بندی پوسته های نازک را فرمول بندی کرد که به کار گیری آن ها مشکل می باشد. امکان ارائهی نظریهی پوسته ها را با استفاده از اصل کار مجازی ارائه کرد و نووژیلف^۴ (۱۹۶۴)

تئوری عمومی پوستههای نازک را میتوان بهاین گونه تقسیمبندی کرد:

¹ Kirchhoff

- ² Aron
- ³ Love
- ⁴ Reissner
- ⁵ Axisymmetric Shell of Revolution
- ⁶ Flugge
- ⁷ Byrne
- ⁸ Sanders
- ⁹ Novozhilov

- ۲. تئوری با تقریب مرتبهی صفر (تئوری غشایی⁽⁾)
- ۲. تئوری با تقریب مرتبهی یک (تئوری خمشی^۲)
- ۳. تئوری با تقریب مرتبهی دو (تئوری فلوگه)[۱]

۱-۳-۱ تئوری غشایی

غشا از دیدگاه مکانیکی، یک تار^۳ دو بعدی است که فقط میتواند نیروهای محوری (نیروهای غشایی) را تحمّل کند. پوستههایی که سختی خمشی^³ آنها خیلی کم است و از نظر فیزیکی نمیتوانند لنگرهای خمشی را تحمل کنند، با این تئوری تحلیل میشوند. میدان نیروهای داخلی در اغلب پوستههای نازک، عمدتاً از نیروهای غشایی تشکیل میشود و از این جهت نیروهای غشایی برای تأمین تعادل ایستایی پوسته کافی هستند و به عبارتی دیگر پوسته از نظر ایستایی معین است. در تئوری غشایی، جابهجایی پوسته با جابهجایی سطح میانی توصیف و مسائل در حالت تنش صفحهای[°] و کرنش صفحهای^۲ با چشم-پوشی از تنش عمودی و کرنش عمودی در راستای شعاعی، تحلیل میشوند [۲].

۱–۳–۲ تئوری خمشی

ورق^{*} از دیدگاه مکانیکی، یک تیر[^] دو بعدی است که علاوه بر نیروهای محوری، نیروهای برشی و لنگرهای خمشی را نیز میتواند تحمل کند. پوستههایی که سختی خمشی آنها قابل توجّه باشند و از

- ⁴ Bending Stiffness
- ⁵ Plane Stress
- ⁶ Plane Strain

⁷ Plate

⁸ Beam

¹ Membrane Theory

² Bending Theory

³ String

نظر فیزیکی بتوانند لنگرهای خمشی را تحمل کنند، با این تئوری تحلیل میشوند. فرضیهی مقدماتی تیرها توسط ناویر ^۱ ارائه و سپس توسط کیرشهف در مورد ورقها تعمیم داده شد و لوو باهمین فرضیات، تئوری خمشی را صورتبندی نمود.

در حالت کلّی، معادلات تعادل به تنهایی برای بهدست آوردن نیروهای خمشی کافی نیستند و به عبارتی دیگر، پوسته از نظر ایستایی نامعین است. در تئوری خمشی نیز، جابهجایی پوسته با جابهجایی سطح میانی توصیف میشود. فرضیات تئوری غشایی و تئوری خمشی (تئوری کلاسیک) را فرضیات لوو-کیرشهف مینامند که عبارتند از [7]:

- ۱. نسبت ضخامت پوسته به شعاع انحنای سطح میانی در مقایسه با واحد، کوچک است (پوسته-ی ناز ک)؛
 - ۲. خیزها در مقایسه با ضخامت پوسته، کوچک هستند (خیز کوچک)؛
- ۳. مؤلفهی تنش عمود بر سطح میانی نسبت به سایر مؤلفههای تنش، قابل چشم پوشی است؛
- ۴. مقاطع مستوی عمود بر سطح میانی پوسته، پس از بار گذاری و تغییر شکل، همچنان مستوی و عمود باقی میمانند. با این فرض، کرنشهای برشی و مؤلفهی کرنش عمود بر سطح میانی، صفر درنظر گرفته می شوند.

۱-۴ تئوری پوستههای ضخیم

اوّلین بار لامه ^۲ (۱۸۵۲) با استفاده از تئوری الاستیسیتهی دو بعدی (PET)^۳، حلّ دقیق استوانههای ضخیم متقارن محوری با جدار ثابت تحت فشار یکنواخت داخلی از مادهی همگن و همسانگرد را ارائه کرد[۳]، که تاکنون نیز در حلّ مسائل مختلف مهندسی کاربرد فراوانی داشته است. گالرکین ^۲ (۱۹۳۰)

⁴ Galerkin

¹ Navier

² Lame

³ Plane Elasticity Theory

روابط پوستههای ضخیم را با استفاده از معادلات اساسی الاستیسیته بهدست آورد. ولاسف (۱۹۴۹) با استفاده از تئوری الاستیسیتهی خطی، معادلات قابل حلّی برای پوستههای ضخیم ارائه کرد. گرینسپن^۲ (۱۹۶۰) مقادیر ویژهی استوانهی ضخیم را با تئوریهای مختلف پوستههای نازک و ضخیم مقایسه نمود [۴].

1-۴-۱ تئوري الاستيسيتهي خطي

بهطور کلّی در تئوری الاستیسیتهی سه بعدی، ۱۵ معادله وجود دارد که میتوان ۱۵ مجهول را بهدست آورد؛ معادلات عبارتند از: سه معادلهی تعادل (تنش)، شش معادلهی سینماتیک (کرنش –جابهجایی) و شش معادلهی رفتاری (تنش -کرنش) و مجهولات عبارتند از: شش مؤلفهی تنش (تانسور متقارن تنش)، شش مؤلفهی کرنش (تانسور متقارن کرنش) و سه مؤلفهی جابهجایی (بردار جابهجایی). تئوری الاستیسیتهی سه بعدی هرچند مشخصات رفتاری پوستهها را بهطور کامل توصیف میکند و منجر به حلّ دقیق میشود ولی حلّ معادلات آن بسیار پیچیده میباشد و عملاً بهکارگیری آنها امکانناپذیر است. با فرضیات سادهشوندهای میتوان معادلات بالا را کاهش داد و تئوری الاستیسیتهی دو بعدی مستوی از برای تحلیل استوانهها بهکار برد. در تئوری الاستیسیتهی مستوی، فرض میشود که مقاطع مستوی عمود بر محور مرکزی استوانه، پس از اعمال فشار و تنییر شکل، همچنان مستوی و عمود بر محور استوانه باقی میمانند. در حقیقت کرنش برشی و تنش برشی صفر درنظر گرفته میشود اما برخلاف تئوری کلاسیک پوستههای نازک، جابهجایی هر نقطه از پوسته برابر جابهجایی سطح میانی درنظر گرفته نمیشود. این تئوری را لامه برای استوانها بهدست آورد. تئوری لامه به تئوری کلاسیک استوی و همانگرد بهکار برد و توزیع تنش را در استوانهها بهدست آورد. تئوری لامه به تئوری کلاسیک میشود اما برخلاف بهکار برد و توزیع تنش را در استوانها بهدست آورد. تئوری لامه به تئوری کلاسیک استوانههای ضخیم مشهور است [۵].

¹ Vlassov

² Greenspon

۵-۱ مقدمهای بر مواد ناهمگن

۱–۵–۱ تاریخچهی مواد ناهمگن

مواد همگن و همسانگرد به دلیل یکنواختی خواص از قبیل: مقاومت مکانیکی، مقاومت حرارتی، مقاومت در برابر خوردگی و سایش، مقاومت در برابر خزش و خستگی و ... محدودیت هایی در صنایع نظامی، هوافضا، نفت و گاز، خودروسازی و ... ایجاد می کنند. بنابراین محقّقان همواره در تلاش بودهاند؛ که از موادی جدید با خواص برتر استفاده کنند. ایده ی مواد مرکب (کامپوزیت ها) در پایان دهه ی ۱۹۴۰ و آغاز دهه ی ۱۹۵۰ در صنایع دریایی عملی شد. مواد مرکب از ترکیب دو یا چند ماده ی ناهمساز در دیدگاه ماکروسکپی به وجود می آیند، که خواص فیزیکی متفاوت و گاهی ناساز گار دارند. این عدم سنخیت رفتار مواد، باعث تمرکز تنش و ایجاد گسستگی در مرز لایه ها در اثر بارگذاری می شود. کامپوزیت ها از دیدگاه متالورژی (میکروسکوپی)، ناهمگن و ناهمسانگرد هستند، اما از دیدگاه مکانیکی (ماکروسکوپی)، همگن و ناهمسانگرد محسوب می شوند.

اشکال عمدهی مواد مرکب، تغییر ناگهانی مواد و خواص آنهاست، که درنتیجه موجب تغییر ناگهانی رفتار مواد بهویژه در مرز لایهها میشود، لذا ایدهی تغییر تدریجی خواص مواد پیریزی شد. مواد با تغییرات تابعی خواص^۱ در ساختار ارگانیسمهای زنده مانند استخوان وجود داشته است. بهعنوان مثال، استخوان در لایهی بیرونی که نیاز به مقاومت مناسبی در برابر عوامل خارجی از قبیل ضربه دارد؛ از استحکام بیشتری برخوردار است و بهتدریج از سختی آن کم میشود تا لایهی درونی که کاملاً نرم میباشد؛ تا شرایط مناسب برای جذب مواد غذایی را داشته باشد. ازاینرو تغییرات خواص بهصورت کاملاً پیوسته و تدریجی ایجاد میشود. این گونه مواد که خصوصیات آن تحت یک تابع ریاضی بهصورت تدریجی تغییر میکند، مواد FG یا مواد ناهمگن، نامیده میشوند [۶].

¹ Functionally graded material

مفهوم اوّلیهی مواد ناهمگن توسط نینو^۱ و همکارانش در سال ۱۹۸۴در سازمان هوافضای ژاپن مطرح گردید و از سال ۱۹۸۶مطالعات امکانسنجی تولید آن، در این کشور شروع شد. مرحلهی اوّل پروژهی ملی (فنّاوری گسترش مواد متغیر تابعی) طی سالهای ۱۹۸۷–۱۹۸۹ در ژاپن انجام شد [۷].



شکل ۱–۱ نمای مقطع استخوان

در این پروژه، سه گروه: ساخت، پردازش و ارزیابی مواد همکاری داشتند. نظریهی پیشنهادی، تولید یک مادهی جدید بود که با استفاده از سرامیکها با مقاومت حرارتی بالا و تحمل گرادیان حرارتی مناسب و فلزات با مقاومت مکانیکی بالا و ضریب هدایت حرارتی مناسب، به گونهای که تغییرات تدریجی ماده از سرامیک به فلز انجام پذیرد تا شرایط دمایی لایهی بیرونی دماغهی شاتل فضایی و نیز شرایط مکانیکی و جوشکاری لایهی درونی شاتل ارضاء شود. پس از دستیابی به هدف پروژه که ساخت و آمادهسازی قطعاتی به قطر ۳۰ mm و ضرعت ۱۰۰۰ که قادر به تحمل دماهایی در حدود امادهسازی قطعاتی به قطر ۳۰ mm و ضرعت ۱۰۰۰ که قادر به تحمل دماهایی در حدود اولین سمپوزیوم جهانی در سال ۱۹۹۰در اختیار همگان قرار دادند.

مرحلهی دوم پروژهی ملی ژاپن در سال ۱۹۹۰–۱۹۹۱ انجام شد، که منجر به ساخت ورق مربعی به ابعاد ۳۰۰ mm برای استفاده در قسمت پایینی دماغهی سفینهی فضایی و یک نیم کره به قطر ۵۰

¹ Niino

mm برای استفاده در نوک مخروطی دماغهی سفینه شد. دومین سمپوزیوم جهانی مواد متغیر تابعی در سال ۱۹۹۲برگزار و پس از آن، مطالعات بر روی مواد FG و بهویژه تحلیل سازههایی از این جنس، فراگیر شد.

- مواد ناهمگن در مقایسه با مواد همگن دارای ویژگیهایی به شرح زیر میباشند: ۱. مقاومت زیاد در برابر گرادیان دمایی بالا.
 - ۲. مقاومت زیاد در برابر بارهای مکانیکی بالا.
- ۳. یکی از مهمترین ویژگیهای مواد ناهمگن، کاهش تمرکز تنش در اجسام جامد است. در بسیاری از اجسام به دلیل وجود شکلهای خاص هندسی، تمرکز تنش در نقاطی از جسم ایجاد میشود، که به کمک مواد ناهمگن میتوان آثار نامطلوب تمرکز تنش را به صورت چشم گیری کاهش داد.
- ۴. بهترین ترکیب برای تغییر خواص ماده که مانع ایجاد یا رشد ترک شود، مواد ناهمگن است.
- ۵. اگر پوشش ترد بر روی مواد نرم به صورت لایه های جدا انجام شود، احتمال جداشدن لایه ی ترد بسیار زیاد است. به کمک مواد ناهمگن، این کار با تغییرات پیوسته و تدریجی انجام می پذیرد.
- ۶. تغییرات تدریجی خواص در ساختار مواد ناهمگن، موجب استحکام بین لایههای مختلف آن می شود. امّا در مواد مرکب کامپوزیتی، تداخل بین ساختارهای زمینه و الیاف، نوعی ناهماهنگی در خواص مکانیکی ایجاد می کند. بهعنوان مثال هنگامی که مواد کامپوزیت در معرض بارهای حرارتی بالا قرار می گیرند، ترک، ابتدا در مرز زمینه و الیاف ایجاد و سپس در لایهها و مقاطع ضعیف داخل زمینه و الیاف منتشر می شود. در مواد ناهمگن، بهدلیل پیوستگی در خواص مکانیکی، حرارتی و مغناطیسی، تنشها و گرادیان آنها حالت پیوستگی در خواص مکانیکی، حرارتی و مغناطیسی، تنشها و گرادیان آنها حالت پیوستگی در خواص مکانیکی، حرارتی و مغناطیسی، تنشها و گرادیان آنها حالت خواص در مواد ایزوتروپ، کامپوزیت و ناهمگن را نشان می دهد [۷].



شکل ۱–۲ تغییرات خواص در مواد مختلف

۱–۵–۲ مدلسازی ریاضی مواد ناهمگن مطابق توضیحات داده شده، خواص مکانیکی در مواد ناهمگن به صورت تدریجی و پیوسته تغییر می کند. این توابع به صورت عمده از این قرارند [۷].

الف) توزيع تواني

$$\mathbf{X}(\mathbf{r}) = \mathbf{X}_{i} \left(\frac{\mathbf{r}}{\mathbf{r}_{i}}\right)^{n} = \mathbf{X}_{i} \overline{\mathbf{r}}^{n}$$
 (1-1)

ب) توزيع نمايي

$$\mathbf{X}(\mathbf{r}) = \mathbf{X}_{i} \mathbf{e}^{\mathbf{n}\left(\frac{\mathbf{r}}{\mathbf{r}_{i}}-1\right)} = \mathbf{X}_{i} \mathbf{e}^{\mathbf{n}\left(\overline{\mathbf{r}}-1\right)}$$
(Y-1)

ج) توزیع کسر حجمی ا

$$\mathbf{X}(\mathbf{r}) = (\mathbf{X}_{o} - \mathbf{X}_{i}) \left(\frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}_{i}}{\mathbf{r}_{o} - \mathbf{r}_{i}}\right)^{n} + \mathbf{X}_{i} = (\mathbf{X}_{o} - \mathbf{X}_{i}) \left(\frac{\overline{\mathbf{r}} - 1}{k - 1}\right)^{n} + \mathbf{X}_{i}$$
(\mathcal{T}-\mathcal{I})

¹ Volume Fraction

در روابط فوق I_{o} ، I_{o} بهترتیب شعاع داخلی و خارجی استوانه و X_{o} ، X_{o} خاصیت ماده بهترتیب در لایهی داخلی و خارجی جسم میباشد، که میتوانند خاصیت مکانیکی، حرارتی و الکتریکی از قبیل: نسبت پوآسون، مدول الاستیسیته، چگالی ^۱، ضریب هدایت حرارتی ^۲، ضریب انبساط خطی حرارتی ^۲ باشند. n در روابط فوق ثابت ناهمگنی خاصیت است؛ جز رابطهی (۱–۱) که ثابت ناهمگنی فقط میتواند مقادیر حقیقی مثبت را اختیار کند؛ در روابط (۱–۲) و (۱–۲) مقادیر حقیقی منفی را نیز میتواند اختیار کند. n = 0 در کلیهی توابع، نشاندهندهی مواد همگن است، همچنین \overline{T} نسبت شعاع به شعاع داخلی و K نسبت شعاع خارجی به داخلی میباشد.

۱-۶ پیشینهی تحقیق

تحلیل پوستههای استوانه ای همگن و همسانگرد به روش های مختلف، همان گونه که در بخش ۱-۵ بیان شد، دارای قدمتی نسبتاً طولانی است. تحلیل استوانه های ناهمسانگرد به حدود نیم قرن پیش برمی گردد، ولی تحلیل استوانه های ناهمگن مربوط به دهه ی اخیر است. در این بخش، مطالعات انجام شده بر روی استوانه های همگن و ناهمگن در رابطه با موضوع پروژه گزارش می شود.

استوانههای همگن: برای اوّلین بار لامه در ۱۸۵۲ با استفاده از تئوری الاستیسیتهی مستوی، حلّ دقیق استوانههای ضخیم متقارن محوری جدار ثابت همگن و همسانگرد تحت فشار یکنواخت داخلی در حالت کرنش صفحهای را ارائه کرد [۳, ۵]. گالرکین در ۱۹۳۰ روابط حاکم بر پوستههای جدارضخیم را با استفاده از معادلات اساسی الاستیسیته بهدست آورد. ولاسف^³ در ۱۹۴۹ با استفاده از تئوری الاستیسیتهی خطی، معادلات قابل حلّ برای پوستههای ضخیم ارائه کرد. میرسکی و هرمان در ۱۹۸۵

¹ Density

² Heat Conduction Coefficient

³ Thermal Linear Expansion Coefficient

⁴ Vlassov

با به کارگیری تئوری تغییر شکل برشی مرتبهی اوّل، تحلیل پوستههای استوانهای ضخیم را ارائه کردند [۸]. در ۱۹۶۰ مقادیر ویژهی استوانهی ضخیم را گرینسپن با تئوریهای مختلف پوستههای نازک و ضخیم، محاسبه و با یکدیگر مقایسه نمود [۴]. زیو و پرل^۱ در ۱۹۷۳ با به کارگیری تئوری میرسکی-

هرمان و روش عددی تفاضل محدود، پاسخ ارتعاشی استوانههای نیمهبلند را بهدست آوردند [۹].

استوانههای ناهمگن: پس از اولین سمپوزیوم جهانی FGM در ۱۹۹۰، فوکویی و یاماناکا^۲ در ۱۹۹۲ روابط الاستیک حاکم بر لولههای جدارضخیم FGM تحت فشار داخلی را در حالت کرنش صفحه-ای به کمک معادلات لامه استخراج و آنها را به روش عددی رانگ-کوتا حل کردند [۱۰]. در سال ۱۹۹۰ تنشهای حرارتی گذرا در استوانههای ارتوتروپیک همگن -که یک سطح آن، تحت دمای ثابت و در سطح دیگر آن انتقال حرارت جابهجایی میباشد- توسط کاردوماتس مطالعه گردید [۱۱]. آشیدا^۳ و ممکاران در سال ۱۹۹۳ تکنیک حلّ عمومی ترموالاستیسیته گذرا برای جامدهای همسان گرد عرضی و کرهی توخالی PGM استخراج و مادهی بهینه را بهدست آوردند [۱۳]. لوی و ردی³ در ۱۹۹۹ ارتعاشات و کرهی توخالی FGM استخراج و مادهی بهینه را بهدست آوردند [۱۳]. لوی و ردی³ در ۱۹۹۹ ارتعاشات را در مختصات استوانهای ارائه کردند [۱۲]. آباتا و نودا در ۱۹۹۴ تنشهای حرارتی پایدار را در استوانه و کرهی توخالی FGM استخراج و مادهی بهینه را بهدست آوردند [۱۳]. لوی و ردی³ در ۱۹۹۹ ارتعاشات ریلی-ریتز حل کردند [۱۴]. هورگان و چان[°] در ۱۹۹۹ معادلات حاکم بر یک استوانهی توخالی FGM را در حالت کرنش صفحهای به کمک معادلات لامه استخراج و آنها را به کمک روش را در حالت کرنش صفحهای به کمک معادلات لامه استخراج و توزیع تنش را بهدست آوردند [۱۵]. ایشان در ۱۹۹۹ با همین روش، تنشها را در یک دیسک دوآر FGM بررسی کردند [۶۱]. اوباتا و همکاران را در حالت کرنش صفحهای به کمک معادلات لامه استخراج و توزیع تنش را بهدست آوردند [۱۵].

¹ Ziv & Perl

² Fukui & Yamanaka

³ Ashida

⁴ Loy & Reddy

⁵ Horgan & Chan

[۱۷]. زیمرمن و همکاران ویژگیهای مادهی ناهمگن را تابع خطی نسبت به شعاع درنظر گرفتند و حل تحلیلی استوانه های FG را به صورت یک بعدی ارائه دادند [۱۸]. توتونچو در ۲۰۰۱ حلّ دقیق مخازن استوانه ای و کروی جدار ثابت FGM با توزیع توانی مدول الاستیسیته تحت فشار یکنواخت داخلی را ارائه کردند. ایشان معادلات استوانه را در حالت کرنش صفحهای به کمک تئوری لامه استخراج و توزیع تنش را بهازای ریشههای مثبت معادله مشخصه بهدست آورد. در مقالهی ایشان، رابطه و نمودار تنش محیطی و نمودار تنش شعاعی اشتباه است که در برخی از پژوهشهای پسین نیز استفاده شده است [۱۹]. جبّاری و همکاران در ۲۰۰۲ تنشهای مکانیکی و حرارتی در یک استوانهی توخالی FGM تحت بارهای متقارن [۲۰] و در ۲۰۰۳ تحت بارهای نامتقارن حرارتی [۲۱] را بهدست آوردند. ول و باترا در سال ۲۰۰۳ تنشهای حرارتی گذرای سهبعدی در ورق مستطیلی FG -که خصوصیات ماده در جهت ضخامت، با سری تیلور بیان می شود- را تحلیل کردند [۲۲]. لیو و همکاران تحلیل رفتار ترمومکانیکی استوانهی جدارضخیم FG را با فرض این که استوانه شامل تعداد زیادی استوانه همگن می باشد، ارائه کردند [۲۳]. حل عمومی تنشهای مکانیکی و در حالت یک بعدی برای کرهی جدارضخیم FG توسط اسلامی و همکاران ارائه شد [۲۴]. ژیانگ و شای^۲ در ۲۰۰۶ حلّ دقیق استوانهی توخالی FGM با تغییرات نمایی مدول یانگ در راستای شعاعی با لایههای همگن را ارائه کردند [۲۵]. ژیفای و همکاران در ۲۰۰۷ با درنظر گرفتن تغییرات مدول الاستیسیته به صورت توانی و خطی، استوانه ی FGM را با روش چند لایهای کردن، تحلیل و با حلّ توتونچو [۱۹] مقایسه و درنتیجه به اشتباه مقالهی نامبرده پی بردند [۲۶]. توتونچو⁷ در ۲۰۰۷ تحلیل استوانهی FGM را در حالت کرنش صفحهای با توزیع نمایی مدول یانگ، ارائه کرد [۲۷]. شاو^ئ در ۲۰۰۸ تحلیل ترمومکانیکی استوانههای توخالی تشکیل شده از مواد FG

- ³ Tutuncu
- ⁴ Shao

¹ Zimmerman

² Hongjun & Zhifei

با تغییرات نمایی خواص تحت بارهای مکانیکی و افزایش خطی دمای مرزی را با انتقال معادلات ديفرانسيل حاكم به حوزهي لايلاس و استفاده از روش حل به كمك سرىها انجام داد [٢٨]. توتونچو در ۲۰۰۹ نیز توزیع میدان جابهجایی و مقادیر تنش مربوط به دیسک، استوانه و کرهی توخالی FGM با تغییرات نمایی و توانی خواص ماده در راستای شعاع تحت فشار داخلی را توسط تئوری الاستیسیتهی مستوی و روش تابع متمّم ا تعیین نمود [۲۹]. در سال ۲۰۰۹ زمانی نژاد و رحیمی حلّ یک بعدی تنش-های حرارتی در استوانهی مدوّر جدارضخیم FG تحت فشار را ارائه کردند [۳۰]. زمانینژاد و قنّاد در FGM با ارائهی دستگاه معادلات سه بعدی بر اساس تحلیل تانسوری، رفتار پوسته های جدار ضخیم حاصل از دوران با انحنای دلخواه و ضخامت متغیر در راستای نصفالنّهاری را بررسی کردند [۳۱]. قنّاد و همکاران در ۲۰۱۰ حلّ عمومی استوانههای جدار ضخیم FGM را برمبنای تئوری الاستیسیتهی مستوی به ازای ریشه های حقیقی، مضاعف و مختلط در شرایط تنش صفحهای، کرنش صفحهای و استوانه-ی بسته ارائه کردند [۳۲]. ایشان در ۲۰۱۱ حلّ عمومی استوانه های جدار ضخیم FGM را بر مبنای تئوری تغییر شکل برشی، ارائه و نتایج آن را با حلّ تئوری الاستیسیتهی مستوی مقایسه نمودند [۳۳]. ینگ و لی^۲ در سال ۲۰۱۰ مسألهی تنشهای حرارتی در دیسکهای مدوّر چرخان FG را تحلیل کردند [۳۴]. قربانیور و همکاران در ۲۰۱۱ اثر ناهمگنی را بر روی رفتار الکتریکی، حرارتی و مکانیکی یک استوانهی چرخان جدارضخیم ^FGPM با تغییرات توانی خواص تحت فشار داخلی و خارجی بررسی و معادلات حاصل را برای این استوانه حل کردند [۳۵]. زمانی نژاد و افشین در سال ۲۰۱۳ حل عمومی پاسخ گذرای ترموالاستیک یوسته های استوانه ای جدار ضخیم تحت شرایط مرزی عمومی را به دست آور دند [۳۶].

¹ Complementary Function

² Peng & Li

³ Functionally Graded Porous Materials
۱–۶–۱ جازنی فشاری

مخازن تحت فشار کاربردهای مختلفی در نیروگاههای هستهای، صنایع غذایی، صنایع نظامی، نفت، حمل سوخت و گازهای فشرده^۱ دارند و این نیاز روز افزون صنایع باعث تمرکز مهندسین بر روی این بخش از طراحی مهندسی شده است. از طرفی لزوم کاهش قیمتها و استفادهی بهینه از مواد محققان را بر آن داشت که خود را محدود به روشهای مرسوم الاستیک نکرده و رهیافت الاستیک-پلاستیک که استفادهی مؤثرتر از مواد موجود را امکان پذیر میسازد مورد توجّه قرار دهند. عملیات جازنی^۲ یکی از روشهای قدیمی برای تقویت مخازن تحت فشار بوده که بیشتر در توپهای جنگی و ادوات نظامی مورد استفاده قرار می گیرد.

استوانههای جازنی شده کاربردهای گستردهای در دستگاههای پرس هیدرولیک و فورجینگ، نیروگاه برق، نیروگاه شیمیایی و هستهای، ذخیره سازی گاز و... دارند. برای افزایش ظرفیت مخازن جدار ضخیم، دو یا چند استوانه با تفاوت مختلف قطری با یکدیگر منقبض شدهاند تا به شکل استوانه ی جازنی شده در بیایند. فرایند ساخت و مونتاژ استوانههای جازنی شده در کاربردهای جهان واقعی منجر به تولید مقداری تنش های پسماند می شود. مقدار این تنش های پسماند ممکن است قابل توجّه شود که در آن صورت نمی تواند نادیده گرفته شود. این تنش های پسماند می توانند با تنش های محیطی گستر ش-یافته به دلیل فشار داخلی جمع شوند و مقدار بیشینه تنش محیطی، در سیلندر به دست آید. توسط مجذوبی و همکاران [۲۷] در ۲۰۰۶ بهینه سازی دو فلزی استوانه ی جازنی شده را پیشنهاد دادند و وزن استوانه ی جازنی شده برای یک فشار خاص به حداقل رسیده بود. متغیرها، شعاعها و تلرانس های انقباضی بودند. آن ها از تکنیک Tag³⁷ برای بهینه سازی و از نرم افزار المان محدود San برای شبیه سازی استفاده رودند. آن ها از تکنیک Tag³⁷ برای بهینه سازی و از نرم افزار المان محدود San برای شبیه سازی استفاده

¹ Compact natural gas

² Shrink fit

³ Sequential Quadratic Programming

جایگزین کنند تا وزن و هزینههای مخازن را کاهش دهند. برنامهنویسی درجه دوم متوالی (sqp) یک روش تکراری برای بهینهسازی غیرخطی است. روشهای sqp یک دنباله از بهینهسازی زیر مسأله حل می کند، که یک مدل درجه دو موضوع هدف برای خطیسازی محدودیتها بهینه کند. توسط پاتیل در ۲۰۰۵ استوانههای دو لایه جازنی شده ارائه شده و در فصل مشترک، قطر بیرونی و تلرانس انقباضی بهینه شده بود تا حجم استوانهی جازنی شدهی دو لایه به حداقل برسد [۳۸].

۱-۶-۲ استوانهی جازنی شده

در مورد فرایند جازنی، سینگ^۱ در ۱۹۹۴ بر پایهی حل الاستیک و به کمک تئوری نیروها، توزیع تنشهای طولی و مماسی را برای یک مخزن نازک و به ازای پارامترهای مختلف استوانه تعیین نمود. گامر و لانس^۲ نیز در ۱۹۸۳ تنش و تغییرشکل را برای یک دیسک نازک جازنیشده بهدست آوردند. آنها فشار در مرز بین دو استوانه را در حالت تنش صفحهای به صورت تابعی از میزان تداخل شعاعها مشخص نمودند. آنها مقدار تداخل شعاعی را به اندازهی کافی بزرگ درنظر گرفته تا استوانهها وارد ناحیهی پلاستیک شوند [۳۹]. توسط اوزل^۳ و همکاران در ۲۰۰۵ توزیع تنش و تغییرشکلها در یک ناحیهی پلاستیک شوند [۳۹]. توسط اوزل^۳ و همکاران در ۲۰۰۵ توزیع تنش و تغییرشکلها در یک اتصال شفت و توپی^۹ و با درنظر گرفتن شکلهای مختلف شفت و توپی در روش جازدن محوری، به در تعیین توزیع تنش خصوصاً در نقاط ابتدایی و انتهایی اتصال قابل قبول نیست، چرا که بسته به شرایط هندسی ممکن است تنش در این نقاط، وارد ناحیهی پلاستیک نیز بشود. همچنین نشان دادند که مقادیر تنش در اولین لحظهی تماس هر نقطه، تغییرات چشمگیری داشته و ممکن است تا حد پلاستیک مقادیر تنش در اولین لحظهی تماس هر نقطه، تغییرات چشمگیری داشته و ممکن است تا حد پلاستیک مادّه نیز برود. در مخازن یا لولههای چندجداره، تنشهای پسماند ناشی از جازدن استوانهها داخل

¹ Singh

² Gamer & Lance

³ Ozel

⁴ Hub

يكديگر، باعث افزايش ظرفيت مخازن مي شوند [۴۰]. كلالي [۴۱] تأثير اين فرايند را بروي يک مخزن دولایه بررسی کرده و شعاع بهینه را برحسب معیار تنش معادل ترسکا بهدستآورد. او این بررسی را برای مخازن با تعداد لایهی بیشتر نیز تعمیم داده و روابط حاکم را تعیین نمود. تا کنون تحقیقاتی در مورد برخی از پارامترهای کاربردی در روشهای مختلف فرایند جازنی انجام شده است. بهعنوان مثال کیم و همکارانش [۴۲] در سال ۲۰۰۷ با روش اجزای محدود، روش بهینه برای جازدن گرمایی در اتصالات مربوط به اجزای انتقال قدرت خودرو تعیین نمودند. مجذوبی و قمی در ۲۰۰۶ بهینهسازی وزن یک مخزن دولایه تحت فشار کاری خاص را براساس شعاع مرز و مقدار تداخل شعاعی انجام داده و با روشهای المان محدود و آزمایشگاهی مقایسه نمودند [۳۷]. آنها نشان دادند که فرایند جازنی می تواند وزن مخازن فولادی را تا ۶۰ درصد وزن مخزن تک لایهی متناظر آن کاهش دهد. همچنین نشان دادند که با افزایش فشار کاری، میزان تداخل شعاعی در حل بهینه، افزایش یافته و شعاع مرز به شعاع داخلی نزدیکتر می شود. یکی از مهمترین قیدهای درنظر گرفته شده در بهینه سازی آن ها این مطلب بوده که تنشهای معادل در شعاعهای داخلی دو استوانه، کوچکتر مساوی تنش تسلیم ماده باشد. این مطلب در مقالهی دیگر مجذوبی و همکاران در ۲۰۰۴ به روش آزمایشگاهی بررسی شده است [۴۳]. طبق نتایج آن تحقیق، فشار در مرز دو سیلندر بایستی در حدی باشد که شعاعهای داخلی هر دو مخزن را به حد پلاستیک خود برساند. آنها به روش آزمایشگاهی، شعاع مرز بهینه را برای تحمل بیشتر فشار ترکیدن مخزن دولایه با بررسی ۳۰ نمونه، تعیین نموده و با حل المان محدود تأیید نمودند. بنگری و مک در ۱۹۹۴ به بررسی فرایند جازنی از دیدگاه الاستیک-پلاستیک پرداختهاند [۴۴]. شبیهسازی فرایند جازدن دو استوانه، یک استوانه و یک شفت و عبور ماندرل، در نرمافزارهای المان محدود نیز مورد توجّه بسیاری از محققان در سالهای اخیر بوده است [۴۵-۴۷].

³ Mandrel

¹ Kim

² Belgtri & mack

۱-۷ جمعبندی

برای تحلیل استوانههای ضخیم همگن و ناهمگن با جدار ثابت و فشار یکنواخت به گونهای که مسأله از حالت الاستیسیتهی دو بعدی خارج نشود، می توان از تئوری الاستیسیتهی مستوی استفاده کرد . به دلیل اهمیت تحلیل پوستهها و همچنین مادهی تشکیل دهندهی آنها و با توجّه اینکه تاکنون حلّ تحلیلی برای استوانههای جازنی شده دو لایهی همگن و ناهمگن FGM تحت بار گذاری فشاری و چرخشی در حالت تنش صفحهای به طور همزمان ارائه نشده است، در این پژوهش با ارائهی حلّ تحلیلی برای پوستههای استوانهای دو لایهی جدارضخیم، مقایسهای بین نتایج حاصل از حلّ تحلیلی با نتایج حلّ عددی به منظور بررسی صحت نتایج صورت پذیرفته است.

ابتدا در فصل اول این پژوهش، ضمن مرور تئوری پوستههای نازک و ضخیم، مطالعات انجامشده در خصوص پوستههای استوانهای و جازنی استوانههای دو لایه ارائه شده است. همچنین مواد با تغییرات تابعی خواص (FGM) ضمن تعریف تاریخچه و ویژگیهای آنها بیان می شوند. فصل دوم شامل استخراج معادلات حاکم بر استوانه های جازنی شده ی دو لایه با استفاده از تئوری الاستیسیته مستوی برای ماده ی همگن تحت بار گذاری فشاری میباشد. سپس روش حلّ معادلات نهایی بیان و با انجام مطالعهی موردی، نتایج و نمودارهای مربوط به توزیع تنش و جابهجایی برای حالت تنش صفحهای آورده شده است. به-منظور بررسی صحت نتایج حاصل از حلّ تحلیلی، مدلسازی عددی استوانهی مورد نظر نیز ارائه شده و نتایج دو روش حل با یکدیگر مقایسه شده است. فصل سوّم شامل استخراج معادلات حاکم بر استوانههای جازنی شدهی دو لایه با استفاده از تئوری الاستیسیته مستوی برای مادهی FGM با تغییرات توانی خواص تحت بارگذاری فشاری میباشد. سپس روش حلّ معادلات نهایی بیان و با انجام مطالعهی موردی، نتایج و نمودارهای مربوط به توزیع تنش و جابهجایی برای حالت تنشصفحهای آورده شده است. بهمنظور بررسی صحت نتایج حاصل از حلّ تحلیلی، مدلسازی عددی استوانهی مورد نظر نیز ارائه شده و نتایج دو روش حل با یکدیگر مقایسه شده است. در فصل چهارم برای تحلیل الاستیک پوستههای استوانهای جازنی شدهی دو لایهی چرخان، با استخراج معادلات دیفرانسیل حاکم بر

استوانههای جازنی شده ی دو لایه ی متقارن محوری تشکیل شده از مواد همگن و ناهمگن برمبنای تئوری الاستیسیته ی مستوی، ضمن ارائه ی حلّ عمومی پوسته های استوانه ای جازنی شده تحت بار گذاری دورانی و فشاری، توزیع تنش و جابه جایی به صورت مطالعه ی موردی برای استوانه های جازنی شده ی چرخان تحت فشار یکنواخت داخلی ارائه شده است. سپس نتایج حاصل از حلّ تحلیلی به کمک تئوری الاستیسیته ی مستوی با نتایج حاصل از حلّ عددی مقایسه شده است. نتیجه گیری، جمع بندی نهایی و ارائه ی پیشنهادها در فصل پنجم انجام شده است.

فصل ۲: حلّ تحلیلی استوانههای جازنی شده با دو لایهی همگن تحت بار گذاری فشاری

۲-۱ مقدمه

از میان انواع پوستههای مورد استفاده در صنعت، پوستههای جدار ضخیم از اهمیت ویژهای برخوردار هستند. از جمله کاربردهای آنها میتوان به تولید مخازن تحت فشار، لولههای پرتاپ کنندهی توپ و بسیاری از تجهیزات نظامی و فضایی دیگر اشاره کرد. لذا محققان همواره به دنبال ایجاد تغییرات در این سازهها بودهاند تا بتوانند مقاومت آنها را در برابر انواع بارگذاریها افزایش داده و تا حد امکان از وزن آنها بکاهند. یکی از اهدافی که در استوانهها دنبال میشود این است که فشار داخلی بیشتری را تحمل کنند و برای این مهم میتوان ضخامت جداره را زیاد و یا بدون افزایش ضخامت، جنس مورد نظر را مرغوب تر کرد که استفاده از هر دوی این روشها سبب افزایش هزینهها میگردد. بههمین خاطر راه حل سومی ارائه شده است. این راه حل بیان میکند که: «با توجّه به این که تنش در جدار داخلی خیلی بیشتر از تنش در جدار خارجی است؛ بهتر است لایه داخلی را از یک جنس مرغوب تر نسبت به لایهی خارجی بسازیم و چون این روش نه ضخامت را زیاد میکند و نه کل استوانه را از جنس مرغوب میسازد

۲-۲ روابط اساسی

بهعلّت متقارنبودن تانسورهای تنش و کرنش، در محاسبات ۱۵ مجهول وجود دارند. این مجهولات در دستگاه مختصات استوانهای عبارتند از:

$$\begin{bmatrix} \widetilde{\sigma} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \sigma_{r} & \tau_{r\theta} & \tau_{rx} \\ \tau_{r\theta} & \sigma_{\theta} & \tau_{\theta x} \\ \tau_{rx} & \tau_{\theta x} & \sigma_{x} \end{bmatrix}$$
(1-7)

$$[\tilde{\varepsilon}] = \begin{bmatrix} \varepsilon_{\rm r} & \frac{\gamma_{\rm r\theta}}{2} & \frac{\gamma_{\rm rx}}{2} \\ \gamma_{\rm r\theta} & \varepsilon_{\theta} & \frac{\gamma_{\theta x}}{2} \\ \frac{\gamma_{\rm rx}}{2} & \frac{\gamma_{\theta x}}{2} & \varepsilon_{\rm x} \end{bmatrix}$$
(7-7)

$$(\vec{u}) = \begin{pmatrix} u_r \\ u_\theta \\ u_x \end{pmatrix}$$
(\mathcal{T}-\mathcal{T})

برای حلّ این ۱۵ مجهول، پانزده معادله را در سه گروه معادلات تعادل، روابط سینماتیک و روابط ساختاری وجود دارد. در ادامه با توجّه به آن که خواص مکانیکی مواد ثابت درنظر گرفته شده؛ به بیان معادلات حاکم در دستگاه مختصات استوانهای پرداخته میشود.

۲-۲-۱ معادلات تعادل تنش
معادلهی حرکت در حالت کلی بهصورت زیر است:

$$\operatorname{div}\widetilde{\sigma} + \rho \vec{b} = \rho \vec{a} \tag{(f-T)}$$

که در آن ho چگالی، $ec{b}$ بردار نیروی حجمی و $ec{a}$ بردار شتاب است. در حالت سکون یا حرکت با سرعت ثابت، بردار شتاب صفر بوده و معادلهی تعادل تنش مطابق زیر خواهد شد.

$$\operatorname{div}\widetilde{\sigma} + \rho \vec{b} = \vec{0} \tag{(\Delta-Y)}$$

با بسط رابطهی فوق در دستگاه مختصات استوانهای (r, θ, x)، سه معادله حاصل می شود.

$$\begin{cases} \frac{\partial \sigma_{\rm r}}{\partial \rm r} + \frac{1}{\rm r} \frac{\partial \tau_{\rm r\theta}}{\partial \theta} + \frac{\partial \tau_{\rm rx}}{\partial \rm x} + \frac{1}{\rm r} (\sigma_{\rm r} - \sigma_{\theta}) + \rho b_{\rm r} = 0 \\ \frac{\partial \tau_{\rm r\theta}}{\partial \rm r} + \frac{1}{\rm r} \frac{\partial \sigma_{\theta}}{\partial \theta} + \frac{\partial \tau_{\theta \rm x}}{\partial \rm x} + \frac{2}{\rm r} \tau_{\rm r\theta} + \rho b_{\theta} = 0 \\ \frac{\partial \tau_{\rm rx}}{\partial \rm r} + \frac{1}{\rm r} \frac{\partial \tau_{\theta \rm x}}{\partial \theta} + \frac{\partial \sigma_{\rm x}}{\partial \rm x} + \frac{1}{\rm r} \tau_{\rm rx} + \rho b_{\rm x} = 0 \end{cases}$$
(8-7)

$$\tilde{\varepsilon} = \frac{1}{2} \left[\left(\vec{\nabla} \vec{u} \right) + \left(\vec{\nabla} \vec{u} \right)^{\mathrm{T}} \right]$$
(Y-T)

که با جای گذاری در دستگاه مختصات استوانهای، شش معادلهی زیر حاصل می شود.

$$\begin{cases} \varepsilon_{\rm r} = \frac{\partial u_{\rm r}}{\partial r} \\ \varepsilon_{\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial u_{\theta}}{\partial \theta} + \frac{u_{\rm r}}{r} \\ \varepsilon_{\rm x} = \frac{\partial u_{\rm x}}{\partial x} \end{cases}, \begin{cases} \gamma_{\rm r\theta} = \frac{1}{r} \frac{\partial u_{\rm r}}{\partial \theta} + \frac{\partial u_{\theta}}{\partial r} - \frac{u_{\theta}}{r} \\ \gamma_{\theta x} = \frac{\partial u_{\theta}}{\partial x} + \frac{1}{r} \frac{\partial u_{x}}{\partial \theta} \\ \gamma_{\rm rx} = \frac{\partial u_{x}}{\partial r} + \frac{\partial u_{r}}{\partial x} \end{cases}$$
(A-Y)

۲-۲-۳ روابط ساختاری (روابط تنش-کرنش) شش معادلهی حل باقیمانده، روابط بین مؤلفههای تنش و کرنش است که برای مواد الاستیک خطی و همسانگرد، در حالت کلی بهصورت زیر بیان میشود:

$$\widetilde{\sigma} = 2\mu \widetilde{\varepsilon} + \lambda \widetilde{I} tr(\widetilde{\varepsilon}) \tag{9-7}$$

$$\tilde{\varepsilon} = \frac{1}{2\mu} [\tilde{\sigma} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} \tilde{I} \operatorname{tr}(\tilde{\sigma})]$$
(1.-7)

$$\begin{cases} \mu = \frac{E}{2(1+\nu)} \\ \lambda = \frac{\nu E}{(1+\nu)(1-2\nu)} \end{cases}$$
(1)-7)

با بیان معادلات ساختاری در قالب مؤلفههای مختصات استوانهای روابط زیر حاصل میشود:

$$\begin{cases} \sigma_{r} = 2\mu\epsilon_{r} + \lambda(\epsilon_{r} + \epsilon_{\theta} + \epsilon_{x}) \\ \sigma_{\theta} = 2\mu\epsilon_{\theta} + \lambda(\epsilon_{r} + \epsilon_{\theta} + \epsilon_{x}) \\ \sigma_{x} = 2\mu\epsilon_{x} + \lambda(\epsilon_{r} + \epsilon_{\theta} + \epsilon_{x}) \\ \tau_{r\theta} = \mu\gamma_{r\theta} \\ \tau_{\thetax} = \mu\gamma_{\thetax} \\ \tau_{rx} = \mu\gamma_{rx} \end{cases}$$

$$\begin{cases} \epsilon_{r} = \frac{1}{2\mu} [\sigma_{r} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} (\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \\ \epsilon_{\theta} = \frac{1}{2\mu} [\sigma_{\theta} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} (\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \\ \epsilon_{x} = \frac{1}{2\mu} [\sigma_{x} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} (\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \end{cases}, \begin{cases} \gamma_{r\theta} = \frac{\tau_{r\theta}}{\mu} \\ \gamma_{\thetax} = \frac{\tau_{\thetax}}{\mu} \\ \gamma_{rx} = \frac{\tau_{rx}}{\mu} \end{cases}$$

$$(17-7)$$

در مسائلی که هندسه، بارگذاریها، شرایط مرزی و خواص مادّه در تمامی زوایا نسبت به یک محور تغییری نداشته باشند؛ شرایط تقارن محوری برقرار بوده که این امر به سادهترشدن حلّ مسأله کمک میکند.

در این تحقیق، هندسهی مورد نظر، استوانههای جدار ثابت هستند. شرایط مرزی متقارن بوده و بارگذاری تنها در راستای شعاعی و بهصورت متقارن اعمال میشود. علاوه بر آن، تمامی خواص، در راستای محیطی استوانه ثابتند. لذا شرط تقارن محوری برقرار است. بنابراین خواهیم داشت:

$$\frac{\partial()}{\partial \theta} = 0$$
, $u_{\theta} = 0$ or const. (14-7)

با اعمال این تغییرات در رابطهی (۲-۸) و استفاده از (۲-۱۲) داریم:

$$\begin{cases} \gamma_{r\theta} = \gamma_{\theta x} = 0 \\ \tau_{r\theta} = \tau_{\theta x} = 0 \end{cases}$$
 (1Δ-٢)

در این صورت تعداد مجهولات به ۱۰ عدد کاهش یافته و معادلات تعادل تنش، روابط سینماتیک

$$\begin{cases} \frac{\partial \sigma_{r}}{\partial r} + \frac{\partial \tau_{rx}}{\partial x} + \frac{1}{r} (\sigma_{r} - \sigma_{\theta}) + \rho b_{r} = 0 \\ \frac{\partial \tau_{rx}}{\partial r} + \frac{\partial \sigma_{x}}{\partial x} + \frac{1}{r} \tau_{rx} + \rho b_{x} = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} \varepsilon_{r} = \frac{\partial u_{r}}{\partial r} \\ \varepsilon_{\theta} = \frac{u_{r}}{r} \\ \varepsilon_{\theta} = \frac{u_{r}}{r} \\ \varepsilon_{x} = \frac{\partial u_{x}}{\partial x} \\ \gamma_{rx} = \frac{\partial u_{r}}{\partial x} + \frac{\partial u_{x}}{\partial r} \end{cases}$$

$$(19-7)$$

¹ Axisymmetric

$$\begin{cases} \sigma_{r} = 2\mu\epsilon_{r} + \lambda(\epsilon_{r} + \epsilon_{\theta} + \epsilon_{x}) \\ \sigma_{\theta} = 2\mu\epsilon_{\theta} + \lambda(\epsilon_{r} + \epsilon_{\theta} + \epsilon_{x}) \\ \sigma_{x} = 2\mu\epsilon_{x} + \lambda(\epsilon_{r} + \epsilon_{\theta} + \epsilon_{x}) \\ \tau_{rx} = \mu\gamma_{rx} \end{cases}$$
(1A-7)
$$\begin{cases} \epsilon_{r} = \frac{1}{2\mu} [\sigma_{r} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} (\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \\ \epsilon_{\theta} = \frac{1}{2\mu} [\sigma_{\theta} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} (\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \\ \epsilon_{x} = \frac{1}{2\mu} \Big[\sigma_{x} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu} (\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})\Big] \\ \gamma_{rx} = \frac{\tau_{rx}}{\mu} \end{cases}$$
(19-7)

تا اینجا تعداد مجهولات به ده عدد کاهش پیدا کرده است. اما هچنان معادلات حل نخواهد شد و مجهولات بهدست نمی آیند. لذا از تئوری الاستیسیتهی مستوی استفاده می شود.

PET) تئوري الاستيسيتهي مستوى (PET)

$$\begin{cases} \gamma_{\rm rx} = 0 , \tau_{\rm rx} = 0 \\ \frac{\partial \sigma_{\rm x}}{\partial {\rm x}} = 0 , \frac{\partial \varepsilon_{\rm x}}{\partial {\rm x}} = 0 \end{cases}$$
 (7.-7)

لذا با درنظر گرفتن شرایط تقارن محوری و استفاده از تئوری الاستیسیتهی مستوی؛ معادلات (۲-

$$\frac{\partial \sigma_{\rm r}}{\partial \rm r} + \frac{1}{\rm r} (\sigma_{\rm r} - \sigma_{\theta}) + \rho b_{\rm r} = 0 \tag{(1-7)}$$

$$\begin{cases} \varepsilon_{r} = \frac{du_{r}}{dr} \\ \varepsilon_{\theta} = \frac{u_{r}}{r} \\ \varepsilon_{x} = \frac{du_{x}}{dx} \end{cases}$$
(YY-Y)
$$\begin{cases} \sigma_{r} = 2\mu\varepsilon_{r} + \lambda(\varepsilon_{r} + \varepsilon_{\theta} + \varepsilon_{x}) \\ \sigma_{\theta} = 2\mu\varepsilon_{\theta} + \lambda(\varepsilon_{r} + \varepsilon_{\theta} + \varepsilon_{x}) \\ \sigma_{x} = 2\mu\varepsilon_{x} + \lambda(\varepsilon_{r} + \varepsilon_{\theta} + \varepsilon_{x}) \end{cases}$$
(Y"-Y)
$$\begin{cases} \varepsilon_{r} = \frac{1}{2\mu}[\sigma_{r} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu}(\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \\ \varepsilon_{\theta} = \frac{1}{2\mu}[\sigma_{\theta} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu}(\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \\ \varepsilon_{x} = \frac{1}{2\mu}[\sigma_{x} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu}(\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})] \end{cases}$$
(Y'F-Y)
$$\varepsilon_{x} = \frac{1}{2\mu}[\sigma_{x} - \frac{\lambda}{3\lambda + 2\mu}(\sigma_{r} + \sigma_{\theta} + \sigma_{x})]$$
(Y'F-Y)

$$\begin{cases} \sigma_{r} \\ \sigma_{\theta} \end{cases} = E(r) \begin{bmatrix} A & B \\ B & A \end{bmatrix} \begin{cases} \varepsilon_{r} \\ \varepsilon_{\theta} \end{cases}$$
 (YΔ-Y)

$$\sigma_{\rm x} = \beta(\sigma_{\rm r} + \sigma_{\theta}) \tag{79-7}$$

ثابتها A، β و β با توجّه به شرایط انتهای استوانه تعیین میشوند.

۲-۲-۶ استوانه با دو سر باز (تنش صفحهای)

$$\begin{cases} A = \frac{1}{1 - \nu^2} \\ B = \frac{\nu}{1 - \nu^2} \\ \beta = 0 \end{cases}$$
(YY-Y)

۲-۲-۷ استوانه با دو سر بسته (کرنش صفحهای)

$$\begin{cases} A = \frac{1 - \nu}{(1 + \nu)(1 - 2\nu)} \\ B = \frac{\nu}{(1 + \nu)(1 - 2\nu)} \\ \beta = \nu \end{cases}$$
(7A-7)

۲-۲-۸ تنش مؤثر

در تحقیق پیش رو به منظور تحلیل و مقایسهی نتایج، تنش مؤثر برمبنای تئوری تسلیم فنمیزس^۱ بهدستآمده است. طبق این تئوری، نارسایی در اثر تسلیم وقتی در یک جسم اتفاق میافتد که، در نقطهای از جسم، دانسیته انرژی تغییر شکل در حالت تنش کلی برابر دانسیتهی انرژی تغییر شکل در آزمایش کشش ساده گردد. این معیار هماهنگی خوبی با نتایج آزمایش برای اجسام نرم داشته و به همین علت در طراحی کاربرد زیادی دارد.

این معیار برحسب تنشهای اصلی بهصورت زیر میباشد:

$$(\sigma_1 - \sigma_2)^2 + (\sigma_2 - \sigma_3)^2 + (\sigma_3 - \sigma_1)^2 = 2\sigma_M^2$$
 (79-7)

۲-۳ تحلیل استوانههای همگن تحت فشار

هندسهی مورد بررسی در این بخش، استوانهی جدار ضخیم دو لایهی همسانگرد و همگن به شعاع داخلی r_i و شعاع خارجی r_o و شعاع مشترک r_m میباشد. بارگذاری تنها از نوع فشاری بوده و فشارهای وارد بر سطح داخلی با p_i مشخص میشود (شکل ۲–۱).

^{1.} Von Mises



شکل ۲-۱ مقطع استوانهی جدارضخیم دو لایهی همگن تحت فشار داخلی

۲-۳-۱ حل الاستیک استوانه های دو لایهی همگن تحت فشار داخلی در حالتی که نیروهای حجمی در مسأله وجود نداشته باشند؛ معادلهی تعادل (۲-۲) به صورت زیر برای هر لایه نوشته می شود:

$$\frac{d\sigma_{r}}{dr} + \frac{1}{r}(\sigma_{r} - \sigma_{\theta}) = 0 \qquad (7-r)$$
با جایگذاری تنشهای شعاعی و محیطی از رابطهی (۲-۲) در معادلهی تعادل (۲-۳۰) و
همچنین استفاده از (۲-۲۲)، معادلهی دیفرانسیل حاکم بر استوانه برحسب جابهجایی بهدست میآید.

$$r^{2} \frac{d^{2}u}{dr} + r \frac{du}{dr} - u = 0$$
 (٣1-٢)

$$u_r(r) = C_1 r + \frac{C_2}{r} \tag{(27-7)}$$

$$\begin{cases} u_{ri}(r) = c_{1i}r + \frac{c_{2i}}{r} \\ u_{ro}(r) = c_{1h}r + \frac{c_{2h}}{r} \end{cases}$$
(77-7)

با توجّه به روابط (۲–۲۵)، (۲–۲۲) و (۲–۳۳) توزیع تنشهای شعاعی و محیطی برای لایهی داخلی و خارجی بهترتیب بهصورت روابط (۲–۳۴) و (۲–۳۵) در میآید.

$$\begin{cases} \sigma_{\rm r} = E_{\rm i} (A(c_{1\rm i} - \frac{c_{2\rm i}}{r^2}) + B(c_{1\rm i} + \frac{c_{2\rm i}}{r^2})) \\ \sigma_{\theta} = E_{\rm i} (B(c_{1\rm i} - \frac{c_{2\rm i}}{r^2}) + A(c_{1\rm i} + \frac{c_{2\rm i}}{r^2})) \end{cases}$$
(3.17)

$$\begin{cases} \sigma_{\rm r} = E_{\rm o} (A(c_{1\rm h} - \frac{c_{2\rm h}}{r^2}) + B(c_{1\rm h} + \frac{c_{2\rm h}}{r^2})) \\ \sigma_{\theta} = E_{\rm o} (B(c_{1\rm h} - \frac{c_{2\rm h}}{r^2}) + A(c_{1\rm h} + \frac{c_{2\rm h}}{r^2})) \end{cases}$$
(7\Delta-\mathbf{T})

به منظور محاسبهی ثابتهای c_{1i}، c_{2i}، c_{1i} و c_{2h} از شرایط مرزی استفاده می شود. از آنجا که این شرایط را برای تنش شعاعی و جابه جایی در اختیار داریم؛

$$r = a \rightarrow (\sigma_r(r))_i = -p_i \tag{(79-7)}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{c} \to (\sigma_{\mathbf{r}}(\mathbf{r}))_{\mathbf{i}} = (\sigma_{\mathbf{r}})_{\mathbf{0}} \tag{(YV-Y)}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{c} \to \mathbf{u}(\mathbf{r})_{\mathbf{o}} - \mathbf{u}(\mathbf{r})_{\mathbf{i}} = \delta \tag{(YA-Y)}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{b} \to (\sigma_{\mathbf{r}}(\mathbf{r}))_{\mathbf{o}} = \mathbf{0} \tag{(4.17)}$$

با جای گذاری (۲-۳۳)، (۲-۳۴) و (۲-۳۵) در شرایط مرزی (۲-۳۶) تا (۲-۳۹) داریم:

$$E_{i}(A(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{a^{2}}) + B(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{a^{2}})) = -p_{i}$$
(*-Y)

$$E_{i}\left(A\left(c_{1i}-\frac{c_{2i}}{c^{2}}\right)+B\left(c_{1i}+\frac{c_{2i}}{c^{2}}\right)\right)$$
(*1-7)

$$= E_{o}(A(c_{1h} - \frac{c_{2h}}{c^{2}} -) + B(c_{1h} + \frac{c_{2h}}{c^{2}}))$$

$$c_{1h}c + \frac{c_{2h}}{c} - c_{1i}c - \frac{c_{2i}}{c} = \delta$$
(*Y-Y)

$$E_{o}(A(c_{1h} - \frac{c_{2h}}{b^{2}}) + B(c_{1h} + \frac{c_{2h}}{b^{2}})) = 0$$
(47-7)

اکنون برای بهدستآوردن ثابتهای مجهول، روابط (۲-۴۰) تا (۲-۴۳) را بهصورت ماتریسی زیر

داريم:

$$\begin{bmatrix} (A + B)E_{i} & \frac{(B - A)E_{i}}{a^{2}} & 0 & 0\\ (A + B)E_{i} & \frac{(B - A)E_{i}}{c^{2}} & -E_{o}(A + B) & -\frac{E_{o}}{c^{2}}(B - A)\\ -c & -\frac{1}{c} & c & \frac{1}{c}\\ 0 & 0 & E_{o}(A + B) & \frac{E_{o}}{b^{2}}(B - A) \end{bmatrix}^{*} \begin{pmatrix} c_{1i}\\ c_{2i}\\ c_{1h}\\ c_{2h} \end{pmatrix}$$
(ff-7)
$$= \begin{cases} -p_{i}\\ 0\\ \delta\\ 0 \end{pmatrix}$$

۲-۳-۲ حلّ عددی استوانه های دو لایه یه ممکن تحت فشار داخلی
Abaqus در این پایان نامه، حلّ عددی با استفاده از روش اجزای محدود و به کمک مدل سازی نرمافزار Abaqus در این پایان نامه، حلّ عددی با استفاده از روش اجزای محدود و به کمک مدل سازی نرمافزار مدوری ⁴
در این پایان نامه، حلّ عددی با استفاده از روش اجزای محدود و به کمک مدل سازی نرمافزار Abaqus در این پایان نامه، حلّ عددی با استفاده از روش اجزای محدود و به کمک مدل سازی نرمافزار محوری هشت گرهای ⁴
دا دان پایان نامه، حلّ عددی با استفاده از روش اجزای محدود و به کمک مدل سازی نرمافزار Abaqus در این پایان نامه، حلّ عددی با استفاده از روش اجزای محدود و به کمک مدل سازی نرمافزار محوری هشت گرهای ⁴
داد داد محدود با است. به منظور المان بندی استوانه ها، از المان های متقارن محوری هشت گرهای ⁴
مانظور افزایش دقت و همچنین بالا بردن سرعت تحلیل، به صورت داخلی به المان C3D20R تبدیل می می فرد. به هر گره دستگاه مختصاتی با دو راستای شعاعی و طولی اختصاص می باید که درجات آزادی آن را مشخص می کنند.

¹ Node

استوانههای دو لایهی جازنی شدهی همگن به شعاع داخلی $r_i = 100 \text{ mm}$ ، شعاع میانی (فصل مشترک) مشترک) لایه دو لایه دارجی $r_o = 700 \text{ mm}$ ، شعاع خارجی داخل عال مسترک) در معال از آنها در حالت تقارن محوری، مدل سازی شده اند.

مدولهای یانگ در سطح داخلی لایهی داخلی (E_i) دارای مقدار GPa برای فولاد و یا مقدار (U) مقدار ثابت ۲۰۰ را داراست. ۲۰ GPa برای آلومینیوم بوده و فرض میشود که نسبت پواسون (V) مقدار ثابت ۲۰۰ را داراست. نتایج را برای دو حالت بارگذاری تنها فشار جازنی و اعمال همزمان فشار جازنی و فشار داخلی p_i = ۱۴۰ MPa بررسی می کنیم. خواص مکانیکی ثابت درنظر گرفته شده است. برای اعمال شرایط مرزی موجود در دو انتهای استوانهها، بسته به شرایط انتهایی درجات آزادی مربوط به گرههای موجود در دو انتهای استوانه مقیّد میشود. در شرایط تنش صفحهای، نیاز به اعمال هیچ قیدی به دو سر استوانه نمی باشد. فشارهای داخلی نیز به سطح داخلی مقطع ترسیم شده اعمال میشوند.

۲-۴ مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج

به منظور مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج حاصل از حلّ تحلیلی با مقادیر بهدست آمده از حلّ عددی به منظور مطالعهی موردی و مقایسه مای جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی $r_0 = 70 \text{ mm}$ به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی $r_0 = 70 \text{ mm}$ به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی $r_0 = 70 \text{ mm}$ به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی $r_0 = 70 \text{ mm}$ به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی $r_0 = 70 \text{ mm}$ به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه همگن و همسانگرد را به شعاع داخلی $r_0 = 70 \text{ mm}$ به کمک مدل سازی نرمافزاری؛ استوانه می تربی $r_0 = 10 \text{ mm}$

مدولهای یانگ در استوانههای داخلی (E_i) و خارجی (E_o) دارای مقدار ۲۰۰ GPa برای فولاد و یا مقدار ۷۰ GPa برای آلومینیوم بوده فرض میشود که نسبت پواسون (۷) مقدار ثابت ۰/۳ را داراست. نتایج را برای دو حالت بارگذاری تنها فشار جازنی و اعمال همزمان فشار جازنی و فشار داخلی p_i = ۱۴۰ MPa ۲-۵ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای فولاد – فولاد شکل ۲-۲ توزیع جابهجایی شعاعی را برحسب نسبت شعاع نمایش میدهد. جابهجایی در لایهی داخلی دارای مقداری منفی و تقریباً ثابتی است، یعنی لایهی داخلی در اثر فشار جازنی فشرده شده است. جابهجایی در لایهی خارجی دارای مقداری مثبت و تقریبا ثابتی است، یعنی لایهی خارجی در اثر فشار جازنی کشیده شده است.مقدار کشیدگی لایهی خارجی نسبت به فشردگی لایهی داخلی بیشتر میباشد.



شکل ۲-۳ توزیع تنش شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن فولاد-فولاد



شکل ۲-۳ توزیع تنش شعاعی را در طی ضخامت استوانهی دو لایه نشان میدهد. مقادیر تنش شعاعی در طول ضخامت منفی و در شعاع داخلی و خارجی استوانهی دو لایه دارای مقادیر مساوی صفر میباشند. همچنین توزیع تنش شعاعی در جداره پیوسته است. مقدار ماکزیم تنش شعاعی که در فصل مشترک دو لایه اتفاق میافتد برابر فشار تماسی ⁽ میباشد.

شکل ۲-۴ توزیع تنش محیطی را نسبت به شعاع استوانهی دو لایه نشان میدهد. اوّلاً توزیع تنش محیطی در فصل مشترک شکستگی دارد. ثانیاً مقادیر تنش در لایهی داخلی منفی و در لایهی خارجی مثبت است. مقادیر ماکزیم و مینیمم تنشهای محیطی در لایهی داخلی و خارجی تقریبا با هم برابرند؛ بهطوری که تنش محیطی در لایهی داخلی از مقدار بیشینه خود در شعاع داخلی به مقدار مینیمم خود در شعاع خارجی میرسد، همین روند نیز برای لایهی خارجی وجود دارد.

^{1.} Contact Pressure

۲-۵-۱ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای آلومینیم-آلومینیم شکل ۲-۵ توزیع جابهجایی شعاعی در طول جدارهی استوانهی جازنی شده را نمایش میدهد. روند تغییرات و حتی مقادیر مانند شکل ۲-۲ میباشد و این یعنی مقادیر جابهجایی وقتی جنس هر دو لایهی داخلی و خارجی استوانهی جازنی شده یکی باشند و به جنس وابسته نیست.

شکل ۲-۶ توزیع تنش شعاعی را نسبت به شعاع نشان میدهد. در این شکل نیز روند تغییرات مانند شکل ۲-۳ میباشد با این تفاوت که مقادیر تنش، فقط در شعاع داخلی و خارجی استوانهی جازنی شده برابرند ولی در نقاط دیگر اختلاف دارند طوری که این اختلاف در فصل مشترک حدود ۸ مگاپاسکال میباشد؛ یعنی تنش شعاعی در فصل مشترک به اندازهی ۸ مگاپاسکال کاهش پیدا کرده و این باعث می شود در جاهای کاربردی مانند شفت و چرخدنده گشتاور کمتری انتقال یابد.

شکل ۲-۷ توزیع تنش محیطی را در طی ضخامت استوانهی دو لایه نمایش میدهد. در اینجا نیز توزیع تنش محیطی رفتاری شبیه شکل ۲-۴ دارد در عین حال تمامی مقادیر به اندازهی ۴۰ مگاپاسکال کاهش یافته است، پس مقادیر تنش محیطی به جنس وابستهاند.



شکل ۲-۵ جابهجایی شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم



شکل ۲-۶ تنش شعاعی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم



شکل ۲-۷ تنش محیطی برای استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم

۲-۵-۲ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای فولاد-آلومینیم شکل ۲-۸ توزیع جابهجایی شعاعی در طول جدارهی استوانهی مرکب را نمایش میدهد. روند تغییرات مانند شکل ۲-۵ میباشد با این تفاوت که لایهی داخلی کمتر و لایهی خارجی بیشتر نسبت به حالت همجنس جابهجا شدهاند.

روند تغییرات توزیع تنش شعاعی مانند حالت استوانهی دو لایهی همجنس میباشد ولی ماکزیمم

مقدار تنش شعاعی بین دو حالت دو لایهی همجنس آلومینیوم و فولاد قرار دارد.

توزيع تنش محيطي نيز شبيه شكل ۲-۷ مي باشد ولي مقادير در هر دو لايه افزايش پيدا كرده اند.





۲-۵-۳ بارگذاری ناشی از فشار جازنی برای لایههای آلومینیم- فولاد





وقتی که جنس لایهی داخلی نرمتر نسبت به لایهی خارجی باشد، کشیدگی لایهی خارجی کاهش و فشردگی لایهی داخلی افزایش مییابد. وقتی که جنس لایهی خارجی نرمتر نسبت داخلی باشد، کشیدگی لایهی خارجی افزایش و فشردگی لایهی داخلی کاهش مییابد. تنش شعاعی برای استوانههای دو لایه با دو جنس متفاوت تقریبا مشابه یکدیگرند.

بیشینه تنش محیطی برای استوانههای دو لایه با دو جنس مختلف، وقتی لایهی داخلی مدول یانگ بالاتری داشته باشد، کمتر میشود. پس جاهایی که جابهجایی برای طراحی مهم نباشد و تنش قابل توجّه هست، از استوانه با لایهی داخلی مرغوبتر استفاده میکنیم و جاهایی که جابهجایی مهم و تنش مهم نیست از استوانه دو لایه با لایهی خارجی مرغوب استفاده میکنیم.

۲–۵–۴ استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن (فولاد-فولاد) تحت بارگذاری فشار داخلی

شکل ۲-۱۴ توزیع جابهجاییها را نسبت به شعاع نمایش میدهد. جابهجاییها مثبتند و برای استوانهی دو لایه به دلیل وجود فشار جازنی ناپیوسته و برای استوانهی تک لایه پیوسته میباشد. جابهجایی لایهی داخلی استوانهی دو لایه نسبت به جابهجایی استوانهی یک لایه کاهش و جابهجایی لایهی خارجی استوانهی دو لایه نسبت به جابهجایی استوانهی تک لایه افزایش یافته است.

در شکل ۲–۱۵ توزیع تنش شعاعی مشاهده می شود. تنش های شعاعی در شعاع داخلی و خارجی استوانهی یک لایه و دو لایه یکی می باشند، ولی در بقیهی نقاط تنش شعاعی باهم تفاوت دارند، به طوری که این اختلاف در فصل مشترک استوانهی دو لایه به بیشترین مقدار می رسد. این اختلاف طوری است که مقدار تنش شعاعی در فصل مشترک استوانهی دو لایه بیشتر از استوانهی تک لایه می باشد.

شکل ۲-۱۶ توزیع تنشهای محیطی را نمایش میدهد. در این شکل نیز توزیع تنش محیطی استوانهی دو لایه به خاطر فشار جازنی ناپیوسته میباشد. تنشهای محیطی در لایهی داخلی استوانهی دو لایه نسبت به استوانهی تک لایه کاهش و در لایهی خارجی استوانهی دو لایه نسبت به استوانهی تک لایه افزایش یافته بهطوری که بیشینه تنش محیطی این لایه از بیشینه تنش محیطی استوانهی تک لایه در شعاع داخلی آن، کمتر میباشد؛ که از همین ویژگی برای متعادل کردن تنشهای محیطی استفاده میشود.



شکل ۲–۱۴ جابهجایی شعاعی استوانهی تک لایهی فولاد و دو لایهی همگن فولاد-فولاد تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲–۱۵ تنش شعاعی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن فولاد-فولاد تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۱۶ تنش محیطی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن فولاد-فولاد تحت بارگذاری فشار داخلی

۲-۵-۵ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن (آلومینیم-آلومینیم) تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۱۷ جابهجایی شعاعی استوانه تک لایه و دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲–۱۸ تنش شعاعی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲–۱۹ تنش محیطی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن آلومینیم-آلومینیم تحت بارگذاری فشار داخلی

۲-۵-۶ استوانه های جازنی شده دو لایه همگن (فولاد - آلومینیم) تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۲۰ جابهجایی شعاعی استوانههای تک لایه و دو لایهی همگن فولاد-آلومینیم تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۲۱ تنش شعاعی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن فولاد-آلومینیم تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۲۲ تنش محیطی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن فولاد-آلومینیم تحت بارگذاری فشار داخلی

۲-۵-۷ استوانه های جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیم-فولاد) تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۲۳ جابهجایی شعاعی استوانههای تک لایه و دو لایهی همگن آلومینیم-فولاد تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۲۴ تنش شعاعی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن آلومینیم-فولاد تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۲-۲۵ تنش محیطی برای استوانهی تک لایه و دو لایهی همگن آلومینیم-فولاد تحت بارگذاری فشار داخلی

۲-۶ تعیین شعاع و فشار بهینهی فرایند جازنی برای استوانههای دو لایهی هم جنس

همان طور که شکل ۲–۱ نشان می دهد یک استوانه ی جازنی شده ی دو لایه با شعاع تماس c و فشار جازنی p_c و فشار داخلی p_i می باشد. برای این استوانه ی دو لایه تنش های شعاعی و محیطی برای استوانه ی داخلی و خارجی به تر تیب عبار تند از:

$$\begin{split} \sigma_{r} &= p_{i} \frac{a^{2}(r^{2} - b^{2})}{r^{2}(b^{2} - a^{2})} - p_{c} \frac{c^{2}(r^{2} - a^{2})}{r^{2}(c^{2} - a^{2})} \\ \sigma_{\theta} &= p_{i} \frac{a^{2}(r^{2} + b^{2})}{r^{2}(b^{2} - a^{2})} - p_{c} \frac{c^{2}(r^{2} + a^{2})}{r^{2}(c^{2} - a^{2})} \\ \sigma_{r} &= p_{i} \frac{a^{2}(r^{2} - b^{2})}{r^{2}(b^{2} - a^{2})} + p_{c} \frac{c^{2}(r^{2} - b^{2})}{r^{2}(b^{2} - c^{2})} \\ \sigma_{\theta} &= p_{i} \frac{a^{2}(r^{2} + b^{2})}{r^{2}(b^{2} - a^{2})} + p_{c} \frac{c^{2}(r^{2} + b^{2})}{r^{2}(b^{2} - c^{2})} \end{split}$$

$$(f \beta - \gamma)$$

با استفاده از معیار ترسکا، تنش برشی در هر لایه عبارت است از:

$$\tau_{i} = \frac{\sigma_{\theta} - \sigma_{r}}{2} = \frac{1}{r^{2}} \left(p_{i} \frac{a^{2}b^{2}}{b^{2} - a^{2}} - p_{c} \frac{a^{2}c^{2}}{c^{2} - a^{2}} \right)$$
(47-7)

$$\tau_{o} = \frac{\sigma_{\theta} - \sigma_{r}}{2} = \frac{1}{r^{2}} \left(p_{i} \frac{a^{2}b^{2}}{b^{2} - a^{2}} + p_{c} \frac{b^{2}c^{2}}{b^{2} - c^{2}} \right)$$
(۴۸-۲)

این فرمول به این اشاره دارد که بیشینه تنشبرشی در شعاع داخلی هر لایه رخ میدهد و داریم:

$$\tau_{\text{maxi}} = \frac{1}{2} \left(p_i \frac{2a^2b^2}{a^2(b^2 - a^2)} - p_c \frac{2c^2}{c^2 - a^2} \right)$$
(49-7)

$$\tau_{\text{maxo}} = \frac{1}{2} \left(p_i \frac{2a^2b^2}{c^2(b^2 - a^2)} + p_c \frac{2b^2}{b^2 - c^2} \right) \tag{(\Delta - 1)}$$

با فرض اینکه ماده برای دو لایه یکسان است و حداکثر تنش برشی مجاز توسط au_{all} مشخص میشود. برای بهدستآوردن یک راه حل بهینه، هر دو لایه باید همزمان به حد تسلیم برسند، یعنی:

$$\tau_{\max i} = \tau_{\max o} = \tau_{all} \tag{(\Delta 1-T)}$$

$$p_{c} = p_{i} \left(\frac{1 - \frac{a^{2}}{c^{2}}}{1 - \frac{a^{2}}{b^{2}}} - \frac{1 - \frac{a^{2}}{c^{2}}}{1 - \frac{a^{2}}{c^{2}} + 1 - \frac{c^{2}}{b^{2}}} \right)$$
(\DeltaY-Y)

براساس روابط (۲-۵۲) و (۲-۴۹) بیشینه تنش برشی در هر لایه بهصورت زیر بهدست میآید:

$$\tau_{\max} = (\frac{p_i}{2 - \frac{a^2 b^2 + c^4}{b^2 c^2}})$$
 ($\Delta \tau - \tau$)

$$\frac{\partial \tau_{\text{max}}}{\partial c} = 0 \quad \rightarrow \quad c = \sqrt{ab}$$
(۵۴-۲)
: با جای گذاری رابطهی (۲-۵۴) در رابطهی (۵۳-۲) تنش برشی بیشینه بهینه حاصل میشود:

$$\tau_{\text{max}} = \frac{p_i}{p_{CL} - \frac{a_i}{a_i}}$$

$$\tau_{\max} = \frac{1}{2(1 - \frac{a}{b})} \tag{(aa-r)}$$

همچنین فشار جازنی بهینه برابر است با:

$$p_{c} = p_{i} \frac{b-a}{2(b+a)}$$
 (df-t)

با جای گذاری رابطهی (۲-۵۶) و (۲-۵۴) در رابطهی (۲-۴۷) و (۲-۴۸) توزیع تنش برشی در طول ضخامت دیوارهی هر لایه بهدست می آید:

$$\tau_{i} = \left(\frac{a}{r}\right)^{2} \frac{p_{i}}{2\left(1 - \frac{a}{b}\right)} = \left(\frac{a}{r}\right)^{2} \tau_{\max} \tag{\Delta Y-T}$$

$$\tau_{o} = \left(\frac{c}{r}\right)^{2} \frac{p_{i}}{2(1-\frac{a}{b})} = \left(\frac{c}{r}\right)^{2} \tau_{max} \tag{(\Delta A-T)}$$

۲-۷ جمعبندی و نتیجه گیری

۲-۷-۱ جازنی فشاری

وقتی دو لایه همجنس باشند جابهجاییها برای آلومینیوم و فولاد دقیقا یکی است، بنابراین جابهجایی در حالت تنها جازنی فشاری به جنس وابسته نیست. وقتی جنس دو لایه متفاوت است، جابهجاییها متفاوت است.

در بارگذاری فقط تحت فشار جازنی، جابهجاییها و تنشهای محیطی در فصل مشترک ناپیوسته میباشند،جابهجاییها و تنشهای محیطی در لایهی داخلی منفی و در لایهی خارجی مثبتند. فشار جازنی وقتی جنس دو لایه نرمتر باشند کمتر از حالتی است که جنس دو لایه سفتتر باشند.

۲-۷-۲ تحت بارگذاری فشار جازنی و فشار داخلی

در حالتی که دو لایه همجنس باشند، فرایند جازنی باعث بهبود تنشهای محیطی میشوند ولی وقتی دو لایه همجنس نیستند، تنشها افزایش پیدا میکنند. تنشهای شعاعی در فصل مشترک نسبت به استوانهی تک لایه در همهی ترکیبها به جز ترکیب فولاد-آلومینیوم افزایش مییابد.

مقادیر جابهجاییها وقتی دو لایه آلومینیوم و فولاد هستند از مقادیر جابهجاییها وقتی استوانهی تک لایه آلومینیوماند کمتر و از مقادیر جابهجاییها وقتی استوانهی تک لایه فولادند بیشترند.
فصل ۳: حلّ تحلیلی استوانههای جازنیشده با دو لایهی همگن و ناهمگن FGM تحت بارگذاری فشاری

۳-۱ مقدمه

طراحی مواد FG در ابتدا به منظور کاربردهای مکانیکی آنها در شرایط ویژه بود و مقاومت منحصر به فرد استوانههای جدارضخیم (FGM) در برابر بارهای مکانیکی، محققان را بر آن داشت تا به بررسی و تحلیل عملکرد آنها در مسائلی که به مقاومت مکانیکی بالا نیاز دارد، بپردازند.

در این فصل برای تحلیل الاستیک پوستههای استوانهای جازنی شده ی دو لایه ی همگن و ناهمگن، پس از بیان روابط اساسی با استخراج معادلات دیفرانسیل حاکم برای هر یک از استوانههای جدار ضخیم متقارن محوری تشکیل شده از مواد ناهمگن برمبنای تئوری الاستیسیته ی مستوی، حلّ عمومی استوانههای جدار ضخیم FGM تحت فشار یکنواخت داخلی در شرایط تنش صفحه ای ارائه شده است. سپس حل الاستیک استوانه ی دو لایه ی همگن و ناهمگن با بارگذاری مشابه فصل قبل بررسی شده و در ادامه با ارائه ی حلّ عددی توسط نرمافزار المان محدود آباکوس برای استوانه ی دو لایه ی تحت فشار داخلی یکنواخت، نتایج حاصل از حلّ تحلیلی به کمک تئوری الاستیسیته ی مستوی با نتایج حاصل از حل عددی مقایسه شده اند.

۲-۳ روابط اساسی



شکل ۳-۱ مقطع استوانهی جدارضخیم دو لایهی همگن-ناهمگن FGM تحت فشار داخلی

نسبت پواسون در طول دیواره هر دو لایه ثابت فرض شده است. مدول الاستیسیته در لایهی داخلی ثابت و در لایهی خارجی دارای تغییرات توانی نسبت به شعاع بوده و با رابطهی (۳–۱) تعریف میشود. این رابطه توزیع مدول الاستیسیته را نسبت به مختصات شعاعی بیبعد به ازای مقادیر ثابت ناهمگنی مختلف نشان میدهد.

$$E(r) = E_i (\frac{r}{r_i})^n$$
 (۱-۳)
در این رابطه $R = (\frac{r}{r_i}) = R$ مختصات شعاع بیبعد است. E_i مدول الاستیسیته در سطح داخلی لایه
خارجی استوانهی جازنیشده و n ضریب ناهمگنی مادّه میباشد.

۳-۲-۲ حلّ الاستیک استوانه های جازنی شده با دو لایه ی همگن و ناهمگن هنگامی که استوانه ها ثابت باشند و هیچ حرکتی نداشته باشند از معادله ی تعادل می توان استفاده کرد. معادله ی تعادل را دوباره اینجا نوشته می شود:

$$\frac{\partial \sigma_{\rm r}}{\partial \rm r} + \frac{1}{\rm r} (\sigma_{\rm r} - \sigma_{\theta}) + \rho b_{\rm r} = 0 \tag{(7-7)}$$

در حالی که نیروهای حجمی در مسأله وجود نداشته باشند؛ معادلهی تعادل (۲–۲۱) بهصورت زیر نوشته میشود:

$$\frac{\partial \sigma_{\rm r}}{\partial \rm r} + \frac{1}{\rm r} (\sigma_{\rm r} - \sigma_{\theta}) = 0 \tag{(-\vec{r})}$$

با جای گذاری (۲-۲۲) و (۲–۲۵) در (۳–۲) و همچنین استفاده از رابطهی (۳–۱)، معادلهی حاکم برای استوانه ها به صورت زیر به دست می آید:

$$r^{2} \frac{d^{2}u}{dr} + (n+1) r \frac{du}{dr} + (n(\nu^{*}) - u) = 0$$

$$v^{*} = \frac{B}{A}$$
(*-\vec{v})

ثابتهای A و B وابسته به شرایط انتهایی استوانهها که هنوز جازنی نشدهاند میباشند که البته منظور حالت تنش صفحهای میباشد چون فقط در حالت تنش صفحهای دو تا استوانه داخل هم جازده میشوند، و بعد جازنی میتوان سه حالت تنش صفحهای، کرنش صفحهای و حالت بسته را داشت. حل معادلهی (۳–۴) بهصورت زیر میباشد:

$$u_{r}(r) = C_{1}r^{m_{1}} + C_{2}r^{m_{2}}$$
 (Δ-Ψ)

معادله مشخصهی مربوط به معادلهی (۳-۵) عبارت است از:

$$m^{2} + nm - (1 - nv^{*}) = 0$$
(8-7)

$$\Delta = n^2 + 4(1)(1 - nv^*)$$
 (Y-\mathbf{v})

با حلّ معادله مشخصه، به دو ریشهی حقیقی زیر خواهیم رسید.

$$m_{1,2} = rac{-n \pm \sqrt{\Delta}}{2}$$
 (۸-۳)
برای استوانهی داخلی که همگن میباشد داریم:

$$n = 0 \rightarrow \sqrt{\Delta} = \pm 1$$

$$\begin{cases} u_{i} = c_{1i}r + \frac{c_{2i}}{r} \\ u_{o} = c_{1h}r^{m_{1}} + c_{2h}r^{m_{2}} \end{cases}$$
(9-7)

با توجّه به روابط (۲–۲۵)، (۲–۲۲) و (۳–۹) توزیع تنشهای شعاعی و محیطی برای لایهی داخلی و خارجی بهترتیب بهصورت روابط (۳–۱۰) و (۳–۱۱) در میآید.

$$\begin{cases} \sigma_{\rm r} = E_{\rm s}(A(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{r^2}) + B(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{r^2})) \\ \sigma_{\theta} = E_{\rm s}(B(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{r^2}) + A(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{r^2})) \end{cases}$$
(1.-7)

$$\begin{cases} \sigma_{r} = E_{s} \left(\frac{r}{c}\right)^{n} \left(A(m_{1}c_{1h}r^{m_{1}-1} + m_{2}c_{2h}r^{m_{2}-1}) + B(c_{1h}r^{m_{1}-1} + c_{2h}r^{m_{2}-1})\right) \\ \sigma_{\theta} = E_{s} \left(\frac{r}{c}\right)^{n} \left(B(m_{1}c_{1h}r^{m_{1}-1} + m_{2}c_{2h}r^{m_{2}-1}) + A(c_{1h}r^{m_{1}-1} + c_{2h}r^{m_{2}-1})\right) \end{cases}$$
(1)-7)

به منظور محاسبهی ثابتهای ^c_{1i}، c_{2i}، c_{1i} و c_{2h} از شرایط مرزی استفاده می شود. از آنجا که این شرایط را برای تنش شعاعی و جابه جایی در اختیار داریم؛

$$\mathbf{r} = \mathbf{a} \to (\sigma_{\mathbf{r}}(\mathbf{r}))_{\mathbf{i}} = -\mathbf{p}_{\mathbf{i}} \tag{17-7}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{c} \to (\sigma_{\mathbf{r}}(\mathbf{r}))_{\mathbf{i}} = (\sigma_{\mathbf{r}})_{\mathbf{0}} \tag{17-7}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{c} \to \mathbf{u}(\mathbf{r})_{\mathbf{o}} - \mathbf{u}(\mathbf{r})_{\mathbf{i}} = \delta \tag{14-7}$$

$$\mathbf{r} = \mathbf{b} \to (\sigma_{\mathbf{r}}(\mathbf{r}))_{\mathbf{0}} = \mathbf{0} \tag{10-7}$$

داريم:

$$E_{i}(A(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{a^{2}}) + B(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{a^{2}}) = -p_{i}$$
(19-7)

$$E_{i}(A(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{c^{2}}) + B(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{c^{2}}))$$

$$= E_{i}\left(\frac{c}{c}\right)^{n} (A(m_{1}c_{1h} + m_{2}c_{2h}c^{m2-1}) + B(c_{1h}c^{m1-1} + c_{2h}c^{m2-1}))$$
(1V- \mathcal{V})

$$c_{1h}c^{m1} + c_{2h}c^{m2} - c_{1i}c - \frac{c_{2i}}{c} = \delta$$
 (1A- \mathfrak{V})

$$E_{i}\left(\frac{b}{c}\right)^{n}\left(A(m_{1}c_{1h}b^{m_{1}-1}+m_{2}c_{2h}b^{m_{2}-1})+B(c_{1h}b^{m_{1}-1}+c_{2h}b^{m_{2}-1})\right)$$
(19-7)

اکنون برای بهدست آوردن ثابتهای مجهول روابط (۳–۱۶) تا (۳–۱۹) را بهصورت ماتریسی زیر

داريم:

$$\begin{bmatrix} (A+B)E_{i} & \frac{(B-A)E_{i}}{a^{2}} & 0 & 0\\ (A+B)E_{i} & \frac{(B-A)E_{i}}{c^{2}} & -E_{i}c^{m1-1}(Am_{1}+B) & -E_{i}c^{m2-1}(Am_{2}+B)\\ -c & -\frac{1}{c} & c^{m1} & c^{m2}\\ 0 & 0 & E_{i}(\frac{b}{c})^{n}b^{m1-1}(Am_{1}+B) & E_{i}(\frac{b}{c})^{n}b^{m1-1}(Am_{2}+B) \end{bmatrix}$$
(Y • - Y)
$$+ \begin{cases} c_{1i}\\ c_{2i}\\ c_{1h}\\ c_{2h} \end{cases} = \begin{cases} -p_{i}\\ \delta\\ 0 \end{cases}$$

از رابطهی (۳–۲۰) با ماتریس معکوس گرفتن در نرمافزار میپل ثابتهای مجهول بهدست می آید.

۳-۳ حلّ عددی استوانههای جازنیشده با دو لایهی همگن و ناهمگن تحت فشار داخلی

نحوهی مدلسازی همانند فصل قبل میباشد. برای ایجاد خواص ناهمگنی در لایهی بیرونی که بهصورت شعاعی در پوستهی استوانهای درنظر گرفته شده است؛ با تقسیم جداره استوانه به تعداد ۲۰ لایهی مساوی و نسبت دادن خواص مدول الاستیسیته در هر لایه با توجّه به فاصلهی مرکز از لایهی داخلی بهصورت تابع توانی طبق رابطهی (۳–۱)، نهایتاً لایهی خارجی از ۲۰ استوانهی همگن و همسانگرد به هم چسبیده تشکیل می شود. این لایه ها در محلّ اتصال به هم پیوسته اند و خواص در محلّ اتصال لایه ها، حد میانگین چپ و راست مرز دو لایه درنظر گرفته می شوند.

۳-۴ مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج

به منظور مطالعه یموردی و مقایسه ینتایج حاصل از حلّ تحلیلی با مقادیر به دست آمده از حلّ عددی به منظور مطالعه یموردی و مقایسه ینتایج حاصل از حلّ تحلیلی با مقادیر به دست آمده از حلّ عددی به کمک مدل سازی نرم افزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن و ناهمگن را به شعاع داخلی به کمک مدل سازی نرم افزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن و ناهم مگن را به شعاع داخلی به کمک مدل سازی نرم افزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن و ناهم مگن را به شعاع داخلی به کمک مدل سازی نرم افزاری؛ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن و ناهم مگن را به شعاع داخلی $r_{0} = 100$ mm $r_{0} = 100$ mm $r_{0} = 100$ mm $r_{0} = 100$ mm $r_{0} = 100$ mm L = 100 mm L = 100 mm

مدولهای یانگ در سطح داخلی لایهی داخلی (E_i) دارای مقدار ۲۰۰ GPa برای فولاد و یا مقدار (E_i) داراست. ۷۰ GPa برای آلومینیوم بوده و فرض می شود که نسبت پواسون (۷) مقدار ثابت ۰/۳ را داراست. نتایج را برای دو حالت بارگذاری تنها فشار جازنی و اعمال همزمان فشار جازنی و فشار داخلی p_i = ۱۴۰ MPa

خطوط ممتد نشانگر حلّ تحلیلی و دایرههای کوچک نمایندهی حلّ عددی صورت گرفته می-باشند.

۳–۴–۱ جازنی فشاری همگن (فولاد)–ناهمگن شکل ۳–۲ توزیع جابهجایی شعاعی بیبعد شده را در طول دیواره ی استوانه نشان میدهد. درهیچ مکانی از استوانه و به ازای هیچ یک از مقادیر ضریب ناهمگنی، جابهجایی شعاع یکسانی را شاهد نبوده و همچنین نسبت ri ri cر هیچ مکانی برابر هم نیستند. جابهجایی لایه ی داخلی منفی و جابهجایی لایه ی خارجی مثبت میباشد. مقادیر جابهجاییها به ازای ثابتهای ناهمگنی مختلف، تفاوت چندانی با هم ندارند ولی در لایه ی داخلی با افزایش n، مقدار جابهجایی افزایش و در لایه ی خارجی برعکس میباشد. شکل ۳–۳ توزیع تنش شعاعی بیبعد شده را در طی ضخامت استوانه ی دو لایه نشان میدهد.

همان طور که مشاهده می شود تنش دارای مقادیر منفی در طول دیواره می باشد. به ازای مقادیر مختلف

ثابت ناهمگنی، تنشها در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنی شده یکسان بوده و همچنین نسبت $\frac{\sigma_r}{p_i}$ برابر صفر می باشد. با کاهش n، مقدار تنش شعاعی نیز کاهش می یابد. این مقدار به ازای n > 0، $\frac{\sigma_r}{p_i}$ در فصل مشر ایجاد شده در استوانهی همگن و به ازای n > 0 م بزرگتر از آن می باشد. تنش شعاعی در فصل مشترک به ازای n = 1 دارای بیشترین مقدار می باشد واین باعث می شود در جاهای کاربردی مانند شفت و چرخدنده گشتاور بیشتری انتقال یابد.

شکل ۳-۴ توزیع تنش محیطی بیبعد شده را نشان میدهد. مقدار این تنش در سطوح داخلی و خارجی استوانه یجازنی شده، به ازای هیچ یک از ضرایب ناهمگنی یکسان نمی باشد. نسبت $\frac{\sigma_0}{p_i}$ در $\frac{i}{r}$ داخلی لایه یخارجی یکسان هستند. در لایه یداخلی تنش ها منفی می باشند و با افزایش n مقادیر تنش افزایش می یابد. در لایه یخارجی تنش ها مثبت و با افزایش n، تقریباً در $\frac{i}{r}$ داخلی لایه یخارجی استوانه ی جازنی شده، تنش محیطی کاهش و در $\frac{T}{r}$ دیگر این لایه افزایش می یابد. لذا در لایه یخارجی در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۴، تنش به ازای 0 > n دارای مقادیر بزرگتر و به ازای 0 < n دارای مقادیر کوچکتری نسبت به حالت همگن می باشد. تنها در همین شعاع است که نسبت $\frac{\sigma_0}{p_i}$ برابر یک می باشد.

در ⁺ داخلی لایهی خارجی، منحنیها به یکدیگر نزدیک شده و دارای رفتار مشابهی میباشند. همچنین منحنی مربوط به n = +1، تغییرات اندکی را در طی ضخامت داشته که می تواند نکتهی مهمی در طراحی این استوانهها به حساب آید.



شکل ۳-۲ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (فولاد)-ناهمگن



شکل ۳-۳ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (فولاد)-ناهمگن



شکل ۳–۴ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (فولاد)-ناهمگن

۳-۴-۲ جازنی فشاری همگن (آلومینیم)-ناهمگن

شکل ۳–۵ توزیع جابهجایی شعاعی بیبعد شده را در طول دیوارهی استوانهی جازنی شده نشان میدهد. این شکل دقیقا مانند شکل ۳–۲ می باشد، زیرا برای این دو حالت شرایط مرزی یکسان است و فشار جازنی با جنس رابطهی مستقیم است و جابه جایی نیز با فشار جازنی رابطه مستقیم ولی با جنس رابطهی معکوس دارد پس اثر جنس خنثی می شود.

شکل ۳-۶ توزیع شعاعی بیبعد شده را در طی ضخامت استوانه دو لایه نمایش میدهد. تنشها دارای مقادیر منفی در طول دیواره میباشند. به ازای مقادیر مختلف ثابت ناهمگنی، تنشها در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنیشده یکسان بوده و همچنین نسبت $\frac{\sigma_{\rm r}}{p_{\rm i}}$ برابر صفر میباشد.

همانند شکل ۳–۳ با کاهش n، مقادیر تنش شعاعی کاهش مییابد. این مقدار به ازای n > n ، 2 مهانند شکل ۳–۳ با کاهش می ممگن و به ازای 0 < n ، بزرگتر از آن میباشد. تنش شعاعی در فصل مشترک به ازای 1 + = n دارای بیشترین مقدار میباشد واین باعث میشود در جاهای کاربردی مانند شفت و چرخدنده گشتاور بیشتری انتقال یابد. این نمودار رفتاری مشابه شکل ۳–۳ دارد با این تفاوت که مقادیر تنش کاهش پیدا کردهاند.

شکل ۳-۷ توزیع بی بعد تنش محیطی را در راستای ضخامت استوانه یجازنی شده نشان میدهد. این شکل نیز رفتاری مشابه شکل ۳-۴ دارد، فقط مقادیر تنش کاهش پیدا کرده است.



شکل ۳-۵ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیم)-ناهمگن



شکل ۳-۶ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنی شده یدو لایه ی همگن (آلومینیم)-ناهمگن



شکل ۳-۷ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیم)-ناهمگن

۳-۴-۳ جازنی فشاری ناهمگن-همگن (فولاد) شکل ۳-۸ توزیع جابهجایی شعاعی بیبعد را در طول جدارهی استوانه دولایه نشان میدهد. این نمودار نیز رفتاری بسیار نزدیک مانند شکل ۳-۲ دارد.

شکل ۳–۹ توزیع تنش شعاعی بیبعد شده را در طی ضخامت استوانه دو لایه نشان میدهد. همان طور که مشاهده می شود تنش دارای مقادیر منفی در طول دیواره می باشد. به ازای مقادیر مختلف ثابت ناهمگنی، تنشها در سطوح داخلی و خارجی استوانه یجازنی شده یکسان بوده و هم چنین نسبت ثابت ناهمگنی، تنش ها در سطوح داخلی و خارجی استوانه یجازنی شده یکسان بوده و هم چنین نسبت $\frac{\sigma_r}{p_i}$ برابر صفر می باشد. با کاهش n، مقدار تنش شعاعی نیز افزایش می یابد. این مقدار به ازای 0 > n، بزرگتر از تنش ایجاد شده در استوانه یه مگن و به ازای 0 < n، کوچکتر از آن می باشد. تنش شعاعی در فصل مشترک به ازای 1 = n دارای بیشترین مقدار می باشد واین باعث می شود در جاهای کاربردی مانند شفت و چرخدنده گشتاور بیشتری انتقال یابد.

شکل ۳-۱۰ توزیع تنش محیطی بیبعد شده را نشان میدهد. مقدار این تنش در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنیشده، به ازای هیچ یک از ضرایب ناهمگنی یکسان نمیباشد. همچنین نسبت $\frac{\sigma_{\theta}}{p_{i}}$ در هیچ یک از این دو سطح برابر صفر نیست. در لایه یداخلی تنش ها منفی میباشند و با افزایش n، تقریباً در $\frac{\gamma}{r}$ داخلی لایه یداخلی استوانه ی جازنی شده، تنش محیطی کاهش و در $\frac{1}{r}$ دیگر این لایه افزایش می یابد. لذا در لایه یداخلی در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۲۵، تنش به ازای 0 > n دارای مقادیر بزرگتر و به ازای 0 < n دارای مقادیر کوچکتری نسبت به حالت همگن می باشد. تنها در همین شعاع است که نسبت $\frac{\sigma_{\theta}}{p_{i}}$ برای تمامی ثابت ناهمگنی یکسان می باشد.

در $\frac{7}{\pi}$ داخلی لایهی داخلی، منحنیها به یکدیگر نزدیک شده و دارای رفتار مشابهی میباشند. همچنین منحنی مربوط به n = +1، تغییرات اندکی را در طی ضخامت داشته که می تواند نکتهی مهمی در طراحی این استوانهها به حساب آید.



در لایهی خارجی تنشها مثبتند و با افزایش n، تنشها کاهش مییابند.

شکل ۳-۸ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شده ی دو لایه ی ناهمگن-همگن (فولاد)



شکل ۳–۹ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنیشدهی دو لایهی ناهمگن-همگن (فولاد)



۳-۴-۴ جازنی فشاری ناهمگن-همگن (آلومینیم)

شکل ۳–۱۱ توزیع جابهجایی شعاعی بیبعد را نسبت به جدارهی استوانهی جازنی شده نشان میدهد. این شکل دقیقاً مانند شکل ۳–۸ میباشد، زیرا ثابتها دقیقاً یکسان و جابهجایی نیز به دلیل وجود فقط اثر جازنی به جنس وابسته نیست.

در شکل ۳–۱۲ توزیع تنش شعاعی بیبعد نسبت به ضخامت استوانههای جازنی شده با دو لایهی ناهمگن و همگن مشاهده می شود. این شکل نیز روندی مانند شکل ۳–۹ دارد ولی مقادیر تنش کمتر می باشند.

شکل ۳–۱۳ توزیع تنش محیطی بیبعد را در راستای دیوارهی استوانهی جازنیشده نمایش میدهد. این شکل رفتاری شبیه شکل ۳–۱۰ دارد با این تفاوت که مقادیر تنش محیطی کاهش پیدا کردهاند.



شکل ۳-۱۱ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شدهی دو لایهی ناهمگن-همگن (آلومینیم)



شکل ۳-۱۲ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی ناهمگن-همگن (آلومینیم)



۳-۴-۵ استوانه های جازنی شدهی دو لایهی همگن (فولاد)-ناهمگن تحت بارگذاری فشار داخلی

شکل ۳-۱۴ توزیع جابهجایی شعاعی بیبعد شده را در طول دیوارهی استوانه نشان میدهد. درهیچ مکانی از استوانه و به ازای هیچ یک از مقادیر ضریب ناهمگنی، جابهجایی شعاعی یکسانی را شاهد نبوده و همچنین نسبت $\frac{u_r}{r_i}$ در هیچ مکانی برابر هم نیستند. جابهجایی لایهی داخلی و لایهی خارجی مثبت میباشد.مقادیر جابهجاییها به ازای ثابتهای ناهمگنی مختلف، در لایهی داخلی و خارجی با افزایش n، کاهش مییابد. میزان جابهجایی لایهی خارجی نسبت به لایهی داخلی بیشتر میباشد.

شکل ۳–۱۵ توزیع تنش شعاعی بیبعد شده را در طی ضخامت استوانهی دو لایه نشان میدهد. از آنجا که فشار داخلی در جهت مثبت محور مختصات به استوانهی جازنی شده اعمال شده است؛ لذا تنش شعاعی دارای مقادیر منفی در طول دیواره میباشد. به ازای مقادیر مختلف ثابت ناهمگنی، تنش ها در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنی شده یکسان بوده و همچنین نسبت $\frac{\sigma_r}{p_i}$ در سطح داخلی استوانهی جازنی شده برابر یک و در سطح خارجی برابر صفر میباشد. با کاهش n، مقدار تنش شعاعی نیز کاهش مییابد. این مقدار به ازای 0 > n، کوچکتر از تنش ایجاد شده در استوانهی همگن و به ازای امی مقادیر ثابتهای دو لایه به ازای تمامی مقادیر ثابتهای ناهمگنی اتفاق افتاده است، کمترین تنش شعاعی در سطح خارجی استوانهی مقادیر ثابتهای ناهمگنی اتفاق افتاده است، کمترین تنش شعاعی در سطح خارجی استوانهی

شکل ۳–۱۶ توزیع تنش محیطی بی بعد شده را نشان می دهد. مقدار این تنش در سطوح داخلی و خارجی استوانه یجازنی شده، به ازای هیچ یک از ضرایب ناهمگنی یکسان نمی باشد. هم چنین نسبت و خارجی استوانه یجاز این دو سطح برابر هم نیست. در هر دو لایه ی داخلی و خارجی تنش ها مثبت می باشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایه ی داخلی کاهش می یابد، در لایه ی خارجی تقریباً می باشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایه ی داخلی کاهش می یابد، در لایه ی خارجی تقریباً می باشد. در $\frac{\sigma_{\theta}}{p_{i}}$ در هیچ یک از این دو سطح برابر هم نیست. در هر دو لایه ی داخلی و خارجی تنش ها مثبت می باشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایه ی داخلی کاهش می یابد، در لایه ی خارجی تقریباً در $\frac{1}{p}$ داخلی لایه ی خارجی استوانه ی جازنی شده، تنش محیطی کاهش و در $\frac{1}{p}$ دیگر این لایه افزایش می یابد. لذا در لایه ی خارجی در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۴، تنش به ازای 0 > n دارای مقادیر بزرگتر و به ازای 0 < n دارای مقادیر کوچکتری نسبت به حالت همگن می باشد. تنها در همین شعاع است که نسبت $\frac{\sigma_{\theta}}{\sigma_{i}}$ برابر هم می باشد.

در $\frac{1}{\pi}$ داخلی لایه خارجی، منحنیها به یکدیگر نزدیک شده و دارای رفتار مشابهی میباشند. همچنین منحنی مربوط به 1+ = n، تغییرات اندکی را در طی ضخامت داشته که می تواند نکتهی مهمی در طراحی این استوانهها به حساب آید.



شکل ۳–۱۴ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شده دو لایه همگن (فولاد)-ناهمگن تحت فشار داخلی



شکل ۳–۱۵ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (فولاد)-ناهمگن تحت فشار داخلی



شکل ۳-۱۶ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنی شدهی دو لایه همگن (فولاد)-ناهمگن تحت فشار داخلی

۳-۴-۴ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی همگن (آلومینیم)-ناهمگن تحت بارگذاری فشار داخلی

شکل ۳–۱۷ توزیع جابهجایی شعاعی بیبعد شده را در طول دیواره یاستوانه نشان میدهد. درهیچ مکانی از استوانه و به ازای هیچ یک از مقادیر ضریب ناهمگنی، جابهجایی شعاع یکسانی را شاهد نبوده و همچنین نسبت $\frac{\mathrm{ur}}{\mathrm{r}_{\mathrm{i}}}$ در هیچ مکانی برابر هم نیست. جابهجایی لایه یداخلی و لایه یخارجی مثبت می باشد.مقادیر جابهجاییها به ازای ثابتهای ناهمگنی مختلف، در لایه یداخلی و خارجی با افزایش می باشد.مقادیر جابهجاییها به ازای ثابتهای ناهمگنی مختلف، در لایه ی داخلی و خارجی با افزایش می با افزای می با می با می با می با می مختلف، در لایه ی داخلی و خارجی با افزایش می باشد.مقادیر جابهجاییها به ازای ثابتهای ناهمگنی مختلف، در لایه ی داخلی و خارجی با افزایش می باشد.مقادیر جابهجاییها به ازای ثابتهای ناهمگنی مختلف، در لایه ی داخلی و خارجی با افزایش می با می باشد. میزان جابهجایی لایه ی خارجی نسبت به لایه ی داخلی و نام می باشد. مقادیر جابهجاییها در این شکل نسبت به حالتی که لایه ی داخلی فولاد و لایه ی خارجی ناهمگن است (شکل جابهجاییها در این شکل نسبت به حالتی که لایه ی داخلی فولاد و لایه ی خارجی ناه می باشد.

شکل ۳–۱۸ توزیع تنش شعاعی بیبعد شده را در طی ضخامت استوانهی دو لایه نشان میدهد. ازآنجا که فشار داخلی در جهت مثبت محور مختصات به استوانهی جازنی شده اعمال شده است؛ لذا تنش شعاعی دارای مقادیر منفی در طول دیواره میباشد. به ازای مقادیر مختلف ثابت ناهمگنی، تنش ها در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنی شده یکسان بوده و همچنین نسبت $\frac{\sigma_{\rm r}}{p_{\rm i}}$ در سطوح داخلی و خارجی بهترتیب برابر یک و صفر میباشد. با کاهش n، مقدار تنش شعاعی نیز کاهش مییابد. این مقدار به ازای 0 < n، کوچکتر از تنش ایجاد شده در استوانهی همگن و به ازای 0 < n، بزرگتر از آن میباشد. بیشینه تنش شعاعی درسطح داخلی استوانهی دو لایه به ازای تمامی مقادیر ثابتهای ناهمگنی اتفاق افتاده است، کمترین تنش شعاعی در سطح خارجی استوانهی جازنی شده به وجود آمده است.

شکل ۳-۱۹ توزیع تنش محیطی بی بعد شده را نشان می دهد. مقدار این تنش در سطوح داخلی و خارجی استوانه یجازنی شده، به ازای هیچ یک از ضرایب ناهمگنی یکسان نمی باشد. هم چنین نسبت و خارجی استوانه یجاز این دو سطح برابر هم نیست. در هر دو لایه ی داخلی و خارجی تنش ها مثبت می باشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایه ی داخلی کاهش می یابد، در لایه ی خارجی تقریباً می باشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایه ی داخلی کاهش می یابد، در لایه ی خارجی تقریباً می باشد. در $\frac{\sigma_{0}}{p_{i}}$ در میچ یک از این دو سطح برابر هم نیست. در هر دو لایه ی داخلی و خارجی تنش ها مثبت می باشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایه ی داخلی کاهش می یابد، در لایه ی خارجی تقریباً در $\frac{1}{p}$ داخلی لایه ی خارجی استوانه ی جازنی شده، تنش محیطی کاهش و در $\frac{1}{p}$ دیگر این لایه افزایش می یابد. لذا در لایه ی خارجی در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۴، تنش به ازای 0 > n دارای مقادیر بزرگتر و به ازای 0 < n دارای مقادیر کوچکتری نسبت به حالت همگن می باشد. تنها در همین شعاع است می باسبت می می می می می باشد.

در ⁺ داخلی لایهی خارجی، منحنیها به یکدیگر نزدیک شده و دارای رفتار مشابهی میباشند. همچنین منحنی مربوط به n = +1، تغییرات اندکی را در طی ضخامت داشته که می تواند نکتهی مهمی در طراحی این استوانهها به حساب آید.



شکل ۳–۱۷ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شده دو لایه همگن (آلومینیم)-ناهمگن تحت فشار داخلی



شکل ۳–۱۸ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیم)-ناهمگن تحت فشار داخلی



۳-۴-۷ استوانههای جازنی شدهی دو لایهی ناهمگن-همگن (فولاد) تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۳-۲۰ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شده دو لایه ناهمگن-همگن (فولاد) تحت فشار داخلی



شکل ۳-۲۱ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنی شدهی دو لایهی ناهمگن-همگن (فولاد) تحت فشار داخلی



شکل ۳-۲۲ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنی شدهی دو لایه ناهمگن-همگن (فولاد) تحت فشار داخلی

۳-۴-۸ استوانه های جازنی شده ی دو لایه ی ناهمگن – همگن (آلومینیم) تحت بارگذاری فشار داخلی



شکل ۳-۲۳ توزیع جابهجایی شعاعی استوانههای جازنی شده دو لایه ناهمگن-همگن (آلومینیم) تحت فشار داخلی



شکل ۳-۲۴ توزیع تنش شعاعی در استوانههای جازنیشدهی دو لایهی ناهمگن-همگن (آلومینیم) تحت فشار داخلی



۳-۵ جمع بندی و نتیجه گیری
وقتی استوانه ی داخلی منفی و در استوانه ی
وقتی استوانه دو لایه تحت بار گذاری جازنی هست، جابه جایی در استوانه ی داخلی منفی و در استوانه ی
بیرونی مثبت می باشد. ولی زمانی که همین استوانه تحت بار گذاری فشار داخلی قرار می گیرد بر اثر فشار
جازنی غلبه کرده و جابه جایی در سرتاسر شعاع استوانه ی دو لایه مثبت می شود.

۳-۵-۱ استوانهی دو لایهی همگن-ناهمگن

مقدار فشار جازنی با افزایش n افزایش مییابد. تنشهای محیطی در حدود شعاع $\frac{1}{n}$ استوانهی ناهمگن بیرونی با هم برابر میشوند و قبل این نقطهی همگرایی در استوانهی بیرونی با افزایش n تنشهای محیطی کاهش ولی بعد از نقطهی همگرایی با افزایش n افزایش مییابند.

۳–۵–۲ استوانهی دو لایهی ناهمگن–همگن

مقدار فشار جازنی با افزایش n کاهش مییابد. تنشهای محیطی در حدود شعاع $\frac{7}{7}$ استوانهی ناهمگن داخلی با هم برابر میشوند و قبل این نقطهی همگرایی در استوانهی داخلی با افزایش n تنشهای محیطی کاهش ولی بعد از نقطهی همگرایی با افزایش n افزایش مییابند.

فصل ۴: حلّ تحلیلی استوانههای جازنیشده با دو لایهی همگن و ناهمگن FGM تحت بارگذاری فشاری و چرخشی

۴-۱ مقدمه

استوانههای چرخان دارای کاربرد وسیعی در صنعت میباشند. لذا بررسی و تحلیل تنش در آنها در شرایط مختلف کاری از اهمیت بالایی برخوردار است. همچنین اکثر سازههایی که از مواد FG در آنها استفاده می شود و نیاز به مقاومت بالا در شرایط کاری دارند؛ از قبیل سازههای فضایی، موشکها، سازههای دوّار رآکتور اتمی و ... به غیر از نیروهای مکانیکی، دارای دوران نیز می باشند. از اینرو تحلیل و بررسی این نوع بار گذاری حائز اهمیت می باشد.

در این فصل با استفاده از تئوری الاستیسیتهی مستوی، معادلهی کلی حاکم بر استوانههای جدار ضخیم جازنی شده ی دو لایه ی همگن-ناهمگن چرخان تحت فشار داخلی استخراج شده و سپس به حلّ تحلیلی آن در شرایط تنش صفحه ای و برای مقادیر متفاوت ثابت ناهمگنی پرداخته می شود. در ادامه حلّ الاستیک استوانه های چرخان دو لایه ی همگن-ناهمگن تحت فشار بررسی شده و سپس، نتایج حاصل از حلّ تحلیلی با حلّ عددی صورت گرفته توسط نرم افزار المان محدود آباکوس مقایسه و نتایج در قالب نمودارها و جداوّل ارائه شده است.

۴-۲ تحلیل استوانههای ناهمگن چرخان تحت فشار

در این فصل نیز روابط برای دو استوانه ی جدار ضخیم که در داخل هم جازده شده اند و از جنس مواد متغیر تابعی با شعاع داخلی (a) r_i (b) r_o (b) r_o (c) r_i (c) میباشند، ارائه می مشترک (c) r_m (c) میباشند، ارائه می می می در عاد می می داخلی وارد می شود؛ استوانه دارای چرخش با سرعت راویه ای ثابت ω نیز میباشد.



شکل ۴-۱ مقطع استوانهی دو لایهی همگن-ناهمگن FGM تحت فشار داخلی و چرخش

نسبت پواسون در طول دیواره هر دو لایه ثابت فرض شده است. مدول الاستیسیته و چگالی هر دو در لایهی داخلی ثابت و در لایهی خارجی دارای تغییرات توانی نسبت به شعاع بوده و با رابطهی (۴-۱) و (۴-۲) تعریف می شود.

$$\rho(\mathbf{r}) = \rho_{i} \left(\frac{\mathbf{r}}{\mathbf{r}_{m}}\right)^{n_{1}} \tag{1-4}$$

$$E(r) = E_i \left(\frac{r}{r_m}\right)^{n_2} \tag{7-4}$$

در این رابطه $\left(\frac{r}{r_m}\right) = R$ مختصات شعاع بیبعد است. ρ_i مدول الاستیسیته در سطح داخلی لایه خارجی استوانهی جازنی شده و n_1 و n_2 مریب ناهمگنی مادّه میباشد. رابطهی (۴–۱) توزیع چگالی بیبعد شده را نسبت به مختصات شعاعی بیبعد در استوانهی جازنی شدهی دو لایه به ازای مقادیر ثابت ناهمگنی مختلف نشان میدهد (البته در اینجا n_1 و n_2 برابر n در نظر گرفته می شوند).

هنگامی که استوانههای جازنی شده با سرعت ثابت در حال چرخش باشند؛ شتاب مجموعه برابر صفر بوده و لذا می توان از معادله تعادل (۲–۲۱) برای تحلیل آن استفاده کرد. نیروی ایجاد شده در اثر شتاب گریز از مرکز به صورت یک نیروی حجمی و در راستای شعاع به تمام نقاط استوانهها وارد می شود. لذا این بارگذاری را نیز می توان نسبت به محور، متقارن درنظر گرفت. در نتیجه همچنان شرایط تقارن محوری برقرار است و می توان از روابط ذکر شده در این حوزه استفاده کرد.

نیروی حجمی اعمال شده به استوانهها در اثر چرخش با سرعت زاویهای ثابت ۵۵، برابر است با:
$$b_r = \rho(r)r\omega^2$$
همان طور که ملاحظه می شود؛ این نیرو تنها تابعی از شعاع استوانه بوده و مستقل از دو مختصهی
و θ می باشد. معادلهی تعادل تنش به صورت زیر بازنویسی می شود:

$$\frac{d\sigma_{\rm r}}{dr} + \frac{1}{r}(\sigma_{\rm r} - \sigma_{\theta}) + \rho(r)r\omega^2 = 0 \tag{7-4}$$

با جای گذاری (۲-۲۲) و (۲–۲۵) در (۴–۳) و همچنین استفاده از روابط (۴–۱) و (۴–۲)، معادلهی

$$r^2 \frac{d^2 u}{dr^2} + (n+1) r \frac{du}{dr} + (n(\nu^*) - 1)u = f(r)$$
 (۴-۴)
که در آن

$$f(r) = -\frac{\rho_i r^3 \omega^2}{E_i A}$$
 (2-4)

ثابتهای A و B وابسته به شرایط انتهایی استوانه میباشند که مقادیر آنها در فصل دوم آمده است. یکی از روشهای حل برای معادلهی ناهمگن (۴–۴)، روش لاگرانژ میباشد که طبق آن، جواب معادلهی ناهمگن بهصورت مجموعی از حلّ عمومی معادلهی همگن متناظر و یک حلّ خصوصی از معادلهی ناهمگن بیان میشود.

با تغییر متغیر
$$r = e^t$$
 داریم:

حاکم بهصورت زیر بهدست میآید:

Х

$$r\frac{du}{dr} = \frac{du}{dt}$$
(9-4)

$$r^2 \frac{d^2 u}{dr^2} = \frac{d^2 u}{dt^2} - \frac{du}{dt}$$
(Y-4)

$$\frac{d^2u}{dt^2} - \frac{du}{dt} + (n+1)\frac{du}{dt} - (1-n\nu^*)u = -\frac{\rho_i}{E_i}\frac{e^{3t}\omega^2}{A}$$
(A-4)

با سادەسازى داريم:

$$\frac{d^2 u}{dt^2} + n\frac{du}{dt} - (1 - nv^*)u = -\frac{\rho_i}{E_i}\frac{e^{3t}\omega^2}{A}$$
(9-4)

معادله مشخصه عبارتند از:

$$m^{2} + mn - (1 - n(\nu^{*})) = 0$$
 (1.--f)

$$\Delta = n^2 + 4(1)(1 - n(\nu^*)) \tag{11-f}$$

$$\sqrt{\Delta} = M \longrightarrow m_{1,2} = \frac{-n \pm M}{2}$$
 (17-4)

جواب عمومی:

$$u_t^h(t) = c_1 e^{m_1 t} + c_2 e^{m_2 t}$$
(17-4)

$$u_t^p(t) = v_1 u_1 + v_2 u_2$$
 (14-4)

رونسكين:

$$\mathbf{w} = \begin{vmatrix} u_1 & u_2 \\ u_1' & u_2' \end{vmatrix} \tag{10-4}$$

$$\mathbf{v}_1' = \frac{-\mathbf{u}_2 \mathbf{f}(\mathbf{t})}{\mathbf{w}} \tag{19-4}$$

$$v_2' = \frac{u_1 f(t)}{w} \tag{17-6}$$

$$\mathbf{u}_1 = \mathbf{e}^{\mathbf{m}_1 \mathbf{t}} \tag{1} \mathbf{\lambda} - \mathbf{\hat{\mathbf{f}}})$$

$$u_2 = e^{m_2 t} \tag{19-F}$$

$$w = \begin{vmatrix} e^{m_1 t} & e^{m_2 t} \\ m_1 e^{m_1 t} & m_2 e^{m_2 t} \end{vmatrix} = (m_2 - m_1) e^{(m_1 + m_2)t}$$
(7.-4)

$$v_{1}' = \frac{\rho_{i}\omega^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})}e^{(3 - m_{1})t}$$
(1)-4)

$$v_{2}' = -\frac{\rho_{i}\omega^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})}e^{(3 - m_{2})t}$$
(77-4)

با انتگرال گیری از روابط (۴-۲۱) و (۴-۲۲) داریم:

$$v_{1} = \frac{\rho_{i}\omega^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} * \frac{e^{(3 - m_{1})t}}{(3 - m_{1})}$$
(YT-F)

$$v_{2} = -\frac{\rho_{i}\omega^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} * \frac{e^{(3 - m_{2})t}}{(3 - m_{2})}$$
(74-4)

$$u_{t}^{p}(t) = \frac{\rho_{i}\omega^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} * \frac{e^{3t}}{(3 - m_{1})} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} * \frac{e^{3t}}{(3 - m_{2})}$$
$$= \frac{\rho_{i}\omega^{2}e^{3t}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} (\frac{1}{3 - m_{1}} - \frac{1}{3 - m_{2}})$$
(YΔ-F)

با تغییر متغیر دوبارهی
$$r = e^t$$
 داریم:

$$u_r^p(r) = \frac{\rho_i \omega^2 r^3}{AE_i(m_2 - m_1)} \left(\frac{1}{3 - m_1} - \frac{1}{3 - m_2}\right)$$
(79-4)
جواب کلی معادله بهصورت زیر بهدست میآید:

$$\begin{split} u_{r}(r) &= u_{r}^{h}(r) + u_{r}^{p}(r) \\ &= C_{1}r^{m_{1}} + C_{2}r^{m_{2}} + \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{3}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})}(\frac{1}{3 - m_{1}} - \frac{1}{3 - m_{2}}) \end{split} \tag{77-6}$$

$$\mathbf{n} = \mathbf{0} \rightarrow \mathbf{m}_{1,2} = \pm 1 \tag{(Y \lambda - F)}$$

$$u_i(r) = C_{1i}r + \frac{C_{2i}}{r} - \frac{\rho_i \omega^2 r^3}{8AE_i}$$
 (YA-4)

$$u_{h}(r) = C_{1h}r^{m_{1}} + C_{2h}r^{m_{2}} + \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{3}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})}(\frac{1}{3 - m_{1}} - \frac{1}{3 - m_{2}})$$
(٣٠-۴)
با توجّه به روابط (٢-٢٦)، (٢٥-٢) و (٣٠-۴) توزيع تنشهای شعاعی و محيطی برای لايهی

داخلی با رابطهی (۴-۳۲) و برای لایهی خارجی با روابط (۴-۳۵) و (۴-۳۶) بیان می شود.

$$\begin{cases} \sigma_{r} = E_{i}(A(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{r^{2}} - \frac{3\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{8AE_{i}}) + B(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{r^{2}} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{8AE_{i}})) \\ \sigma_{\theta} = E_{i}(B(c_{1i} - \frac{c_{2i}}{r^{2}} - \frac{3\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{8AE_{i}}) + A(c_{1i} + \frac{c_{2i}}{r^{2}} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{8AE_{i}})) \end{cases}$$
(٣١-۴)

$$((() -$$

$$\begin{cases} \sigma_{r} = E_{i}((A + B)c_{1i} + (B - A)\frac{c_{2i}}{r^{2}} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{8AE_{i}}(3A + B)) \\ \sigma_{\theta} = E_{i}((A + B)c_{1i} + (A - B)\frac{c_{2i}}{r^{2}} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{8AE_{i}}(3B + A)) \end{cases}$$
(77-7)
rimalo mala for the state of the stat

$$\begin{split} \sigma_{r} &= E_{i} \left(\frac{r}{r_{m}}\right)^{n} \left(A(m_{1}C_{1h}r^{m_{1}-1} + m_{2}C_{2h}r^{m_{2}-1} + \frac{3\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{AE_{i}(m_{2}-m_{1})} \left(\frac{1}{3-m_{1}} - \frac{1}{3-m_{2}}\right)\right) + B(C_{1h}r^{m_{1}-1} \qquad (\mbox{(}\mb$$

$$\sigma_{\rm r} = {\rm E}_{\rm i} \left(\frac{r}{r_{\rm m}}\right)^{\rm n} \left(({\rm Am}_1 + {\rm B}){\rm C}_{1{\rm h}}r^{{\rm m}_1 - 1} + ({\rm Am}_2 + {\rm B}){\rm C}_{2{\rm h}}r^{{\rm m}_2 - 1} + \frac{\rho_{\rm i}\omega^2r^2}{{\rm AE}_{\rm i}({\rm m}_2 - {\rm m}_1)} \left(\frac{1}{3 - {\rm m}_1} - \frac{1}{3 - {\rm m}_2}\right)(3{\rm A} + {\rm B})\right)$$
(70-4)

$$\sigma_{\theta} = E_{i} \left(\frac{r}{r_{m}}\right)^{n} \left((Bm_{1} + A)C_{1h}r^{m_{1}-1} + (Bm_{2} + A)C_{2h}r^{m_{2}-1} + \frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} \left(\frac{1}{3 - m_{1}} - \frac{1}{3 - m_{2}}\right)(3B + A)\right)$$
(٣۶-۴)
+ $\frac{\rho_{i}\omega^{2}r^{2}}{AE_{i}(m_{2} - m_{1})} \left(\frac{1}{3 - m_{1}} - \frac{1}{3 - m_{2}}\right)(3B + A)$)
+ P_{i} (interpretence of the state of the state

$$E_{i}((A+B)c_{1i} + (B-A)\frac{c_{2i}}{a^{2}} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}a^{2}}{8AE_{i}}(3A+B)) = -p_{i}$$
(77-4)

$$\begin{split} E_{i}((A+B)c_{1i} + (B-A)\frac{c_{2i}}{c^{2}} - \frac{\rho_{i}\omega^{2}c^{2}}{8AE_{i}}(3A+B)) \\ &= E_{i}(\frac{c}{r_{m}})^{n}((Am_{1}+B)C_{1h}c^{m_{1}-1} + (Am_{2} + B)C_{2h}c^{m_{2}-1} + \frac{\rho_{i}\omega^{2}c^{2}}{AE_{i}(m_{2}-m_{1})}(\frac{1}{3-m_{1}} - \frac{1}{3-m_{2}})(3A+B)) \\ &- \frac{1}{3-m_{2}})(3A+B)) \\ C_{1h}c^{m_{1}} + C_{2h}c^{m_{2}} + \frac{\rho_{i}\omega^{2}c^{3}}{AE_{i}(m_{2}-m_{1})}(\frac{1}{3-m_{1}} - \frac{1}{3-m_{2}}) - C_{1i}c - \frac{C_{2i}}{c} \\ &+ \frac{\rho_{i}\omega^{2}c^{3}}{8AE_{i}} = d \end{split}$$
 (3A+B)

$$\begin{split} E_{i}(\frac{b}{c})^{n}((Am_{1}+B)C_{1h}b^{m_{1}-1}+(Am_{2}+B)C_{2h}b^{m_{2}-1} \\ &+\frac{\rho_{i}\omega^{2}b^{2}}{AE_{i}(m_{2}-m_{1})}(\frac{1}{3-m_{1}}-\frac{1}{3-m_{2}})(3A+B))=0 \end{split}$$

$$(f \cdot -f)$$

$$|Signature{eq: Point of the set o$$

داريم:

$$\begin{bmatrix} (A+B) & \frac{(B-A)}{a^2} & 0 & 0 \\ (A+B) & \frac{E_i}{c^2}(B-A) & -(Am_1+B)\left(\frac{c}{a}\right)^{m_1-1} & -(Am_2+B)\left(\frac{c}{a}\right)^{m_2-1} \\ -\frac{c}{a} & -\frac{a}{c} & \left(\frac{c}{a}\right)^{m_1} & \left(\frac{c}{a}\right)^{m_2} \\ 0 & 0 & (Am_1+B)\left(\frac{b}{a}\right)^{m_1-1} & (Am_2+B)\left(\frac{b}{a}\right)^{m_2-1} \end{bmatrix}$$

$$* \begin{cases} c_{1i} \\ c_{2i} \\ c_{1h} \\ c_{2h} \end{cases} = \begin{cases} -\frac{p_i}{E_i} + \frac{\rho_i \omega^2 a^2}{8AE_i} (3A + B) \\ \frac{\rho_i \omega^2 c^2}{AE_i} (3A + B) (\frac{1}{8} + \left(\frac{1}{m_2 - m_1} \left(\frac{1}{3 - m_1} - \frac{1}{3 - m_2}\right)\right)) \\ d - \frac{\rho_i \omega^2 c^3}{AE_i} (\frac{1}{8} + \left(\frac{1}{m_2 - m_1} \left(\frac{1}{3 - m_1} - \frac{1}{3 - m_2}\right)\right)) \\ -\frac{\rho_i \omega^2 b^2}{AE_i (m_2 - m_1)} (3A + B) (\frac{1}{3 - m_1} - \frac{1}{3 - m_2}) \end{cases}$$

از رابطهی (۴–۴۱) با ماتریس معکوس گرفتن در نرمافزار میپل ثابتهای مجهول بهدست میآید.

۴–۳ حل عددی استوانههای جازنی شده با دو لایهی همگن و ناهمگن تحت بارگذاری فشار داخلی و چرخش نحوهی مدل سازی استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن و ناهمگن در حال چرخش، همانند فصل قبل می باشد. به منظور اعمال تغییرات چگالی و مدول یانگ در هر لایه، از رابطههای (۴–۱) و (۴–۲) استفاده می شود.

نیروی حجمی ایجاد شده در مجموعه بواسطهی چرخش استوانه، با تعریف تابع b_r به تمامی گرههای موجود اعمال میشود.

۴-۴ مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج

به منظور مطالعهی موردی و مقایسهی نتایج حاصل از حلّ تحلیلی با مقادیر بهدست آمده از حلّ عددی به کمک مدلسازی نرمافزاری؛ استوانههای جازنی شده ی دو لایه همگن و ناهمگن را به شعاع داخلی ، شعاع خارجی $r_0 = 7$ ۵۰ mm، شعاع خارجی $r_0 = 7$ ۵۰ mm، شعاع خارجی $r_0 = 7$ ۵۰ mm L = 1۵۰ mm درنظر می گیریم. L = ۸۰۰ mm

مدولهای یانگ در سطح داخلی لایهی داخلی (E_i) دارای مقدار ۲۰۰ GPa برای فولاد و یا مقدار . ۷۰ GPa برای آلومینیوم بوده و فرض می شود که نسبت پوا سون (۷) مقدار ثابت ۳/۰ را دارا ست. نتایج را برای دو حالت بارگذاری تنها فشار جازنی و اعمال همزمان فشار جازنی و فشار داخلی p_i = ۱۴۰ MPa بررسی می کنیم.

ثابتهای ناهمگنی n_1 و n_2 برابر یکدیگر فرض شده و نتایج برای حالت تنش صفحهای ارائه می-میشوند.خطوط ممتد نشانگر حلّ تحلیلی و دایرههای کوچک نماینده ی حلّ عددی صورت گرفته می-باشند.

۴-۴-۱ استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن (فولاد) و ناهمگن فولاد تحت فشار و چرخش

شکل ۴-۲ توزیع جابهجایی بیبعد شده را در طول دیوارهی استوانه نشان میدهد. در هیچ مکانی از استوانه و به ازای هیچ یک از مقادیر ضریب ناهمگنی، جابهجایی شعاعی یکسانی را شاهد نبوده و همچنین نسبت $\frac{u_r}{r_i}$ در هیچ مکانی برابر یکدیگر نیست. جابهجایی ایجاد شده در استوانه مثبت بوده و با افزایش n، مقدار آن کاهش مییابد. به گونهای که جابهجاییها به ازای ۰ > n دارای مقادیر بزرگتر و به ازای ۰ < n دارای مقادیر کوچکتری نسبت به مادّهی همگن میباشد.


چرخش

به دلیل آن که به ازای 1 + = n کمترین جابهجایی در استوانه ایجاد میشود؛ در صورتی که جابهجایی شعاعی عامل تعیین کننده در طراحی استوانهی تحت فشار باشد (مانند لولهی پرتابهها در صنایع نظامی) و همچنین در صورت داشتن محدودیت در تولید مادّه FG با ضریب ناهمگنی متفاوت برای خواص مکانیکی، انتخاب مادّه با این ضریب ناهمگنی پیشنهاد میشود. تغییرات جابهجایی در طول دیواره تقریباً اندک بوده و از این جهت استوانهی ناهمگن رفتار مشابهی را نسبت به استوانهی همگن از خود نشان میدهد.

شکل ۴–۳ توزیع تنش شعاعی بیبعد شده را در طی ضخامت استوانه نشان میدهد. از آنجا که هم فشار و هم نیروی حجمی، هر دو در جهت مثبت محور مختصات به استوانه اعمال شدهاند؛ لذا تنش شعاعی دارای مقادیر منفی در طول دیواره میباشد. به ازای مقادیر مختلف ثابت ناهمگنی، تنشها در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنیشده یکسان بوده و همچنین نسبت $\frac{\sigma_r}{p_i}$ در سطوح داخلی و خارجی بهترتیب برابر یک و صفر میباشد. با کاهش n، مقدار تنش شعاعی نیز به مقدار اندکی کاهش می یابد. این مقدار به ازای $\cdot > n$ ، کوچک تر از تنش ایجاد شده در استوانه یهمگن و به ازای $\cdot < n$ ، بزرگتر از آن می باشد.



چرخش

شکل ۴-۴ توزیع تنش محیطی بیبعد شده را نشان میدهد. مقدار این تنش در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنیشده، به ازای هیچ یک از ضرایب ناهمگنی یکسان نمیباشد. همچنین نسبت مروع و محمح برابر هم نیستند.

در هر دو لایهی داخلی وخارجی تنشها مثبت میباشند. با افزایش n، مقادیر تنش محیطی در لایهی داخلی کاهش مییابد، در لایهی خارجی تقریباً در $\frac{1}{\pi}$ داخلی لایهی خارجی استوانهی جازنی شده، تنش محیطی کاهش و در $\frac{\gamma}{\pi}$ دیگر این لایه افزایش مییابد. لذا در لایهی خارجی در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۴، تنش به ازای 0 > n دارای مقادیر بزرگتر و به ازای 0 < n دارای مقادیر کوچکتری نسبت به حالت همگن میباشد. تنها در همین شعاع است که نسبت $\frac{\sigma_{\theta}}{p_{i}}$ برابر یکدیگر میباشد.



شکل ۴-۴ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن (فولاد)-ناهمگن تحت فشار و چرخش

در $\frac{1}{m}$ داخلی لایهی خارجی، منحنیها به یکدیگر نزدیک شده و دارای رفتار مشابهی میباشند. همچنین منحنی مربوط به n = +1، تغییرات اندکی را در طی ضخامت داشته که می تواند نکتهی مهمی در طراحی این استوانهها به حساب آید.

شکل ۴–۵ توزیع تنش فنمیزس بیبعد شده را براساس معادلهی (۲–۲۹)، در طی ضخامت نشان میدهد. با اعمال فشار داخلی به استوانه همچنین چرخش آن با سرعت ثابت، تنشهای فنمیزس ایجاد شده در استوانه، دارای مقادیر مثبتی خواهد بود. این تنشها به ازای هیچ یک از مقادیر ضریب ناهمگنی، در سطوح داخلی و خارجی استوانهی جازنی شده، مقادیر یکسانی نداشته و نسبت $\frac{\sigma_M}{p_i}$ در هیچ کدام از این سطوح برابرهم نیست.



چرخش وریع مس می بیرس در استوالیانی جرییستانی دو میکی مسلی (بوده) مسلی کانی می چرخش

مقدار تنش فنمیزس، به ازای مقادیر منفی از ضریب ناهمگنی و در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۴ بزرگتر از مادّهی همگن بوده در حالیکه در شعاعهای بزرگتر از حدود ۱/۴، دارای مقادیر کوچکتری از آن میباشد. عکس این قضیه برای n های مثبت رخ میدهد. در لایهی خارجی استوانهی جازنیشده، در شعاعهای کمتر از حدود ۱/۴، منحنیها رفتار مشابهی داشته و به یک مقدار واحد نزدیک میشوند. بنابراین تنها در شعاع حدود ۱/۴، نسبت $\frac{\sigma_M}{p_i}$ برابر هم میشود.

به ازای 1+ = n، تنش مؤثر دارای تغییرات اندکی در طی ضخامت میباشد. لذا انتخاب این عدد برای ضریب ناهمگنی، در طراحی استوانههای چرخان تحت فشار داخلی توصیه میشود.

۴–۴–۲ استوانههای جازنی شدهی دو لایهی همگن (آلومینیوم) – ناهمگن تحت بارگذاری فشاری و چرخشی فشاری و چرخشی شکل ۴–۶ توزیع جابهجایی بیبعد را در طول دیوارهی استوانه نشان میدهد. همان طور که دیده می شود روند تغییرات مانند حالتی است که استوانهی داخلی از جنس فولاد باشد (شکل ۴–۲) ولی میزان جابهجاییها بیشتر است. شکل ۴–۷ توزیع بی بعد تنش شعاعی را در طی ضخامت استوانه نمایش می دهد. در شعاعهای میانی به ازای n = +1 دارای بیشترین مقدار تنش هست. مقدار تنشها نسبت به حالتی که استوانهی داخلی فولاد باشد مقداری کاهش داشته است.



شکل ۴-۶ توزیع جابهجایی شعاعی در استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن (آلومینیوم)-ناهمگن تحت فشار و چرخش





شکل ۴−۸ توزیع تنش محیطی در استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن (آلومینیوم)-ناهمگن تحت فشار و چرخش



شکل ۴–۹ توزیع تنش فنمیزس در استوانههای جازنیشدهی دو لایهی همگن (آلومینیوم)-ناهمگن تحت فشار و چرخش

شکل ۴-۸ توزیع بیبعد تنش محیطی را در طول دیوارهی استوانه نشان میدهد. همانطور که مشاهده می شود روند تغییرات مانند حالتی است که استوانهی داخلی از جنس فولاد باشد ولی با این تفاوت که به ازای n های متناظر در استوانهی داخلی تنشهای محیطی افزایش ولی در استوانهی بیرونی کاهش مییابد.

شکل ۴–۹ توزیع بیبعد تنش فنمیزس را نسبت به شعاع نمایش میدهد. همانطور که دیده می شود روند تغییرات مانند شکل ۴–۵ می باشد با این تفاوت به ازای n های متناظر در استوانهی داخلی تنشهای فن میزس افزایش ولی در استوانهی بیرونی کاهش می یابد.

۴-۵ جمعبندی و نتیجه گیری

با توجّه به تأثیر بسیار کم بارگذاری دورانی برای سرعتهای نه چندان زیاد، مشاهده می شود که رفتار استوانه تحت بارگذاری دورانی و فشاری بسیار مشابه رفتار استوانه تحت بارگذاری فشاری می باشد. اما چرخش با سرعت ثابت rad <u>s</u> ۳۰۰، تغییرات نسبتا کمی را در مقادیر تنشها و جابه جایی نسبت به استوانه یه ممگن ایجاد می کند. این سرعت باعث تغییر مقدار تنش فن میزس در شعاع داخلی استوانه ی داخلی برای وقتی که استوانه ی داخلی فولاد و آلومینیوم باشد (برای حالت 1+ = n) به ترتیب برابر ماستوانه یا ۳۷/۸ MPa و ۳۷/۸ SMP است. اختلاف جابه جایی برای فولاد و آلومینیوم باشد (برای حالت 1+ = n) به ترتیب دود ۳۰/۳ و ۳۹/۸۵ می باشد. البته باید این نکته را در نظر بگیریم که سرعت زاویه ای تا جایی که باعث جدایش (صفر شدن فشار جازنی) نشود می تواند افزایش یابد. در جدول زیر سرعت جدایش به ازای ههای مختلف برای فولاد و آلومینیوم آورده شده است.

| جدول ۱–۴ سرعت جدایش استوانهها | | | | | |
|-------------------------------------|--------|------------------------|-------------|------------------------|---------|
| Angular velocity($\frac{rad}{s}$) | | | | | |
| Power indices | n = -1 | $n = - \cdot / \Delta$ | $n = \cdot$ | $n = + \cdot / \Delta$ | n = + ١ |
| Steel | 828 | 820 | 871 | 818 | ۶۱۳ |
| Aluminium | 874 | ۶۳۰ | 820 | 871 | 817 |

فصل ۵: جمع بندی و نتیجه گیری

۵–۱ مقدمه

استوانههای جدارضخیم متقارن محوری، به دلیل مقاومت بالا در برابر انواع فشارهای داخلی و خارجی، نیروها و لنگرها، گرادیان دمایی و بارگذاریهای متنوّع دیگر کاربرد فراوانی در صنعت پیدا کردهاند. دستیابی به روشهای مختلف تحلیل این گروه از پوستهها با تغییرات هندسه، ماده و بارگذاری مورد علاقهی پژوهشگران و نیاز صنعتگران میباشد. در همین راستا در این پایاننامه سعی شده است تا با ارائهی روش حلّ تحلیلی برای استوانههای جدارضخیم با ضخامت ثابت در حالت تقارن محوری تحت بارگذاری فشاری و بارگذاری دورانی با سرعت ثابت، اثر هریک از این بارگذاریها بر روی مقادیر تنش و جابهجایی پوستهی استوانهای بررسی شود. در این فصل ضمن جمع بندی کارهای صورت گرفته در این پایاننامه، نتیجه گیری جامعی صورت پذیرفته است و نهایتاً پیشنهادهایی برای ادامه و تکمیل کار نیز ارائه شده است.

یکی از اهدافی که در استوانهها دنبال می شود این است که استوانه فشار داخلی بیشتری را تحمل کند و برای این هدف می توان ضخامت جداره را زیاد کرد و یا بدون افزایش ضخامت، جنس مورد نظر را مرغوب ترانتخاب کرد که استفاده از هر دوی این روش افزایش هزینه را در بر دارد. به همین خاطر راه حل سومی ارائه می شود که این راه حل بیان می کند که:

با توجّه به این که فشار در جدار داخلی خیلی بیشتر از فشاری که جدار خارجی تحمل میکند بهتر است لایه داخلی را از یک جنس مرغوبتر نسبت به لایهی خارجی بسازیم و چون این روش نه ضخامت را زیاد میکند و نه کل استوانه را از جنس مرغوب میسازد مورد قبول واقع شد، که در نتیجه بحث استوانههای جازنیشده (دو لایه) بهوجود میآید.

۵-۲ جمعبندی و نتیجه گیری

نتایج مربوط به انواع بارگذاری بهطور مجزاً بیان شده است.

حالت اوّل: تحلیل پوسته های استوانه ای دو لایه ی همگن تحت فشار داخلی همان طور که با توجّه به شکل ها مشاهده شد تنش های شعاعی حاصل از جازنی یعنی σ_r همیشه پیوستگی دارد و همواره کوچکتر از صفر می باشد. تنش محیطی شکستگی دارد، برای فشار خارجی (استوانه ی داخلی) همواره منفی و برای فشار داخلی (استوانه ی خارجی) همواره مثبت می باشد.

وقتی که جنس استوانهی دو لایه یکی باشد و تحت بارگذاری فشار جازنی قرار گیرد جابهجایی یکسان است. همانطور که قبلا نیز اشاره شد، در استوانهی جدار ضخیم دو لایه با ضخامت ثابت، فشار داخلی یکنواخت سبب ایجاد جابهجایی شعاعی مثبت در استوانه میشود. وقت که جنس دو لایه نرمتر باشد فشار جازنی کمتری بهوجود میآید و در جایی مانند توپی وشفت گشتاوری کمتری انتقال میدهد. در مجموع مطابقت قابل قبولی بین حلّ تحلیلی و حلّ عددی در استوانهی دو لایهی تحت فشار وجود دارد.

حالت دوّم: تحلیل پوستههای استوانهای دو لایهی همگن-ناهمگن FGM تحت فشار داخلی

جابهجاییها در بارگذاری فشار جازنی در لایهی داخلی منفی و در لایهی خارجی مثبت است و همچنین مقدار جابهجایی به ازای 1 + = n در لایهی داخلی بیشتر از حالت همگن ولی در لایهی خارجی برعکس می باشد. فشار جازنی با افزایش n در حالتی که استوانهی داخلی همگن و استوانهی بیرونی ناهمگن باشد افزایش، و در حالتی که استوانهی و بیرونی همگن باشد، کاهش می بد. جابه جاییها در بارگذاری فشار داخلی در هر دو لایه مثبت می باشد.

ماده با ضریب ناهمگنی n = n می تواند بهترین انتخاب برای تولید استوانه تحت فشار داخلی باشد چرا که علاوه بر داشتن کمترین مقادیر در تنش مؤثر و جابه جایی شعاعی، دارای توزیع با گرادیان تغییر مقادیر بسیار اندک در دیوارهی استوانه می باشد.

حالت سوم: تحلیل پوستههای استوانهای دو لایهی همگن-ناهمگن FGM تحت فشار
 داخلی و چرخش

برای استوانههای دو لایه تحت چرخش تا هر سرعتی نمیتوان سرعت را افزایش داد چرا که باعث غلبه بر تداخل اوّلیهی استوانهها شده، یعنی با افزایش سرعت زاویهای فشار جازنی کاهش مییابد تا جایی که باعث جدایش شده و بنابراین فشار جازنی و تداخل صفر حاصل میگردد.

با توجّه با تأثیر بسیار کم بارگذاری دورانی برای سرعتهای نه چندان زیاد، مشاهده می شود که رفتار استوانه تحت بارگذاری دورانی مشابه رفتار استوانه تحت بارگذاری فشاری می باشد. به عبارت دیگر نتیجه گیری های مربوط به بارگذاری فشاری برای بررسی رفتار استوانه ی چرخان تحت فشار نیز صادق است. همان طور که در طول فصل چهارم نیز اشاره شد، در استوانه ی جدار ضخیم با ضخامت ثابت، چرخش سبب ایجاد جابه جایی شعاعی بسیار اندکی می شود. هم چنین حداکثر مقدار تنش محیطی ایجاد شده توسط دوران با سرعت ثابت ۲ ۳۰۰ کمتر از ۴۰/۶ MPa می باشد که این میزان در ایجاد شده توسط دوران با سرعت ثابت ۶ ۳۰۰ rad کمتر از استوانه می جدار ضخیم با مخامت ثابت، ایجاد شده توسط دوران با سرعت ثابت ۶ سیار اندکی می شود. هم چنین حداکثر مقدار تنش محیطی ایجاد شده توسط دوران با سرعت ثابت ۶ می توان برای استوانه ی چرخان تحت فشار ای می داخلی با در نظر گرفتن هر یک از بارگذاری های دورانی و فشاری به طور جداگانه، نتایج حاصل را با استفاده از اصل برهم نهی با یکدیگر جمع نمود. در مجموع مطابقت قابل قبولی بین حل تحلیلی و حل عددی در استوانه تحت بارگذاری های دورانی و فشاری وجود دارد.

۵-۳ پیشنهادها

با توجّه به کارهایی که در گذشته در رابطه با موضوع این پایاننامه انجام شده و آنچه در این پژوهش ارائه شد، جهت تکمیل این بررسیها با توجّه به کاربرد وسیع و متنوع پوستههای استوانهای پیشنهادات زیر ارائه می گردد:

- ۲. حلّ تحلیلی و عددی استوانه های دو لایه ی چرخان همگن و ناهمگن FG تحت فشار و بار حرارتی گذرا با استفاده از تئوری تغییر شکل برشی
- ۲. بهینه سازی پوسته های استوانه ای دو لایه ی همگن و ناهمگن FG چرخان تحت بارگذاری فشار داخلی با استفاده از تئوری الاستیسیته ی مستوی
- ۳. تحلیل ترموالاستیک پوستههای استوانهای دو لایهی همگن و ناهمگن FG تحت فشار متغیر در طول استوانه با استفاده از تئوری تغییر شکل برشی
- ۴. تحلیل ترموالاستیک پوستههای استوانهای دو لایهی همگن و ناهمگن FG با تغییرات نمایی
 خواص تحت بار حرارتی گذرا با استفاده از تئوری الاستیسیته مستوی

مراجع

- [1] Flugge W.; Stresses in shells, 2nd ed., Springer-Verlag, Berlin, 1960.
- [۲] یوگورال ای. سی.؛ تنش در ورقها و پوستهها، ترجمهی غ. رحیمی, انتشارات دانشگاه تربیت مدرس، دانشگاه تهران، ۱۳۷۵.
- [3] Timoshenko S.P., Goodier J.N.; Theory of elasticity, 3rd ed., MacGraw-Hill Book Company, New York, 1982.
- [4] Greenspon J.E.; Vibration of a thick-walled cylindrical shell camparison of the exact theory with approximate theories, J. Acoust. Soc. Am., Vol. 32, No. 5, pp. 571-578, 1960.
- [5] Timoshenko S.P.; Strength of materials: Part II (Advanced theory and problems), 3rd ed., Van Nostrand Reinhold Company, New York, 1976.
- [6] Koizumu M.; The concept of FGM, ceramic transactions, J. Funct. Grad. Mater, Vol. 34, No. pp. 3-10, 1993.
- [7] Koizumi M., Niino M.; Overview of FGM research in Japan, Mrs Bulletin, Vol. 20, No. 1, pp. 19-21, 1995.
- [8] Mirsky I., Hermann G.; Axially symmetric motions of thick cylindrical shells, ASME J. Appl. Mech., Vol. 25, No. pp. 97-102, 1958.
- [9] Ziv M., Perl M.; *Impulsive deformation of mirsky-herrmann's thick cylindrical shells by a numerical method*, J. Appl. Mech., Vol. 40, No. 4, pp. 1009-1016, 1973.
- [10] Fukui Y., Yamanaka N.; Elastic analysis for thick-walled tubes of functionally graded material subjected to internal pressure, JSME Int. J. Ser. 1, Solid Mech., Strength Mater, Vol. 35, No. 4, pp. 379-385, 1992.
- [11] Kardomateas G.A.; The initial phase of transient thermal stresses due to general boundary thermal loads in orthotropic hollow cylinders, J. Appl. Mech., Vol. 57,

No. 3, pp. 719-724, 1990.

- [12] Ashida F., Noda N., Okumura I.A.; General solution technique for transient thermoelasticity of transversely isotropic solids in cylindrical coordinates, Acta Mech., Vol. 101, No. 1-4, pp. 215-230, 1993.
- [13] Obata Y., Noda N.; Steady thermal stresses in a hollow circular cylinder and a hollow sphere of a functionally gradient material, J. Therm. stresses, Vol. 17, No. 3, pp. 471-487, 1994.
- [14] Loy C.T., Lam K.Y., Reddy J.N.; Vibration of functionally graded cylindrical shells, Int. J. Mech. Sci., Vol. 41, No. 3, pp. 309-324, 1999.
- [15] Horgan C.O., Chan A.M.; The pressurized hollow cylinder or disk problem for functionally graded isotropic linearly elastic materials, J. Elast., Vol. 55, No. 1, pp. 43-59, 1999.
- [16] Horgan C.O., Chan A.M.; The stress response of functionally graded isotropic linearly elastic rotating disks, J. Elast., Vol. 55, No. 3, pp. 219-230, 1999.
- [17] Obata Y., Kanayama K., Ohji T.; Two-dimensional unsteady thermal stresses in a partially heated circular cylinder made of functionally gradient materials, International Congress on Thermal Stresses, 1999.
- [18] Zimmerman R.W., Lutz M.P.; Thermal stresses and thermal expansion in a uniformly heated functionally graded cylinder, J. Therm. Stresses, Vol. 22, No. 2, pp. 177-188, 1999.
- [19] Tutuncu N., Ozturk M.; Exact solutions for stresses in functionally graded pressure vessels, Compos. B Eng., Vol. 32, No. 8, pp. 683-686, 2001.
- [20] Jabbari M., Sohrabpour S., Eslami M.R.; Mechanical and thermal stresses in a functionally graded hollow cylinder due to radially symmetric loads, Int. J. Pressure Vessels and Piping, Vol. 79, No. 7, pp. 493-497, 2002.
- [21] Jabbari M., Sohrabpour S., Eslami M.R.; General solution for mechanical and thermal stresses in a functionally graded hollow cylinder due to nonaxisymmetric steady-state loads, J. Appl. Mech., Vol. 70, No. 1, pp. 111-118, 2003.

- [22] Vel S.S., Batra R.C.; Three-dimensional analysis of transient thermal stresses in functionally graded plates, Int. J. Solid Struct., Vol. 40, No. 25, pp. 7181-7196, 2003.
- [23] Liew K.M., Kitipornchai S., Zhang X.Z., Lim C.W.; Analysis of the thermal stress behaviour of functionally graded hollow circular cylinders, Int. J. Solid Struct., Vol. 40, No. 10, pp. 2355-2380, 2003.
- [24] Eslami M.R., Babaei M.H., Poultangari R.; Thermal and mechanical stresses in a functionally graded thick sphere, Int. J. Pressure Vessels piping, Vol. 82, No. 7, pp. 522-527, 2005
- [25] Xiang H., Shi Z., Zhang T.; Elastic analyses of heterogeneous hollow cylinders, Mechanics Research Communications, Vol. 33, No. 5, pp. 681-691, 2006.
- [26] Shi Z., Zhang T., Xiang H.; Exact solutions of heterogeneous elastic hollow cylinders, Compos. struct., Vol. 79, No. 1, pp. 140-147, 2007.
- [27] Tutuncu N.; Stresses in thick-walled FGM cylinders with exponentially-varying properties, Eng. Struct., Vol. 29, No. 9, pp. 2032-2035, 2007.
- [28] Shao Z.S., Ma G.W.; Thermo-mechanical stresses in functionally graded circular hollow cylinder with linearly increasing boundary temperature, Compos. Struct., Vol. 83, No. 3, pp. 259-265, 2008.
- [29] Tutuncu N., Temel B.; A novel approach to stress analysis of pressurized FGM cylinders, disks and spheres, Compos. Struct., Vol. 91, No. 3, pp. 385-390, 2009.
- [30] Zamani Nejad M., Rahimi G.H., Ghannad M.; Set of field equations for thick shell of revolution made of functionally graded materials in curvilinear coordinate system, J. Mechanika, Vol. 77, No. 3, pp. 18-26, 2009.
- [31] Ghannad M., Zamani Nejad M.; Elastic analysis of pressurized thick hollow cylindrical shells with clamped-clamped ends, J. Mechanika ,Vol. 85, No. 5, pp. 11-18, 2010.

[۳۲] قنّاد م.، رحیمی غ.، اسماعیل زاده خادم س.؛ حلّ کلّی استوانههای جدار ضخیم متقارن محوری ساخته م. رحیمی غ.، اسماعیل زاده خادم س.؛ حلّ کلّی استفاده از نظریه ی الاستیسیته مستوی مجله ی فنی و

مهندسی مدرس، مهندسی مکانیک، دوره ۱۰، شماره ۳، صص ۳۱–۴۱، ۱۳۸۹.

- [34] Peng X.L., Li X.F.; Thermal stress in rotating functionally graded hollow circular disks, Compos. Struct., Vol. 92, No. 8, pp. 1896-1904, 2010.
- [35] Ghorbanpour Arani A., Kolahchi R., Mosallaie Barzoki A.A.; Effect of material in-homogeneity on electro-thermo-mechanical behaviors of functionally graded piezoelectric rotating shaft, J. Appl. Mathematical Modelling, Vol. 35, No. 6, pp. 2771-2789, 2011.
- [36] Zamani Nejad M., Afshin A.; Thermoelastic transient response of rotating thick cylindrical shells under general boundary conditions, Int. Research J. Appl. Basic Sci., Vol. 4, No. 9, pp. 2796-809, 2013.
- [37] Majzoobi G.H., Ghomi A.; Optimisation of compound pressure cylinders, J. achievements in Materials Manufacturing Engineering, Vol. 15, No. 1-2, pp. 135-145, 2006.
- [38] Patil Sunil A.; Optimum Design of compound cylinder used for storing pressurized fluid, ASME Int. Mech. Eng. Congress and Exposition (Proceeding of IMECE05), Florida USA, 5 Nov 2005.
- [39] Gamer U ,Lance R.H.; Residual stress in shrink fits, Int. J. Mech. Sci., Vol. 25, No. 7, pp. 465-470, 1983.
- [40] Özel A., Temiz Ş., Aydin M.D., Şen S., design; Stress analysis of shrink-fitted joints for various fit forms via finite element method, Materials & Design, Vol. 26, No. 4, pp. 281-289, 2005.
- [۴۱] کلالی ا.ت.؛ بررسی فرایندهای اتوفرتاژ و شرینک فیت در بالابردن ظرفیت مکانیکی سیلندرهای تحت فشار، کارشناسی ارشد، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه فردوسی، مشهد، ۱۳۸۸.

- [42] Kim H.Y ,Kim C., Bae W.B., Han S.M.; Development of optimization technique of warm shrink fitting process for automotive transmission parts (3D FE analysis), J. Mater. processing technology, Vol. 187, No. pp. 458-462, 2007.
- [43] Majzoobi G.H., Farrahi G.H., Pipelzadeh M.K., Akbari K.; Experimental and finite element prediction of bursting pressure in compound cylinders, Int. J. Pressure Vessels and Piping, Vol. 81, No. 12, pp. 889-896, 2004.
- [44] Mack W., Bengeri M.; Thermal assembly of an elastic-plastic shrink fit with solid inclusion, Int. J. Mech. sci., Vol. 36, No. 8, pp. 699-705, 1994.
- [45] Truman C.E., Booker J.D.; Analysis of a shrink-fit failure on a gear hub/shaft assembly, Eng. Failure Anal., Vol. 14, No. 4, pp. 557-572, 2007.
- [46] Bihamta R., Movahhedy M.R., Mashreghi A.R.; A numerical study of swage autofrettage of thick-walled tubes, Materials & Design, Vol. 28, No. 3, pp. 804-815, 2007.
- [47] Sun M.Y., Lu S.P., Li D.Z., Li Y.Y., Lang X.G., Wang S.Q.; Three-dimensional finite element method simulation and optimization of shrink fitting process for a large marine crankshaft, Materials & Design, Vol. 31, No. 9, pp. 4155-4164, 2010.

Abstract

Plates and shells are most applicable structures in engineering. Analysis and investing this structures under different loading is one of most important engineering problems that many scientists are interested in. Different engineering structures such as ships, airplanes, submarines and rockets are always subtended to mechanical loading in order to their application; Therefor it is necessary to know accurate information about deformation and stress distribution in different points of shell. In this paper, analytical and numerical solution of shrink fitted cylinders with two homogeneous and FGM layers under pressure and rotation is presented under plane stress assumptions, using plane elasticity theory. The loading is in the form of rotational and mechanical at the same time. The material properties are assumed to vary non-linearly in the radial direction, and the Poisson ratio is assumed constant. To obtain displacement through the radial direction, Cauchy-Euler equation and method of variation of parameters is used to solve equilibrium equation. By substituting displacement function in constitutive equation radial and circumferential stresses are obtained. The values used in this study are arbitrarily chosen to demonstrate the effect of time and inhomogeneity on the distribution of temperature, displacements and stresses. to check the results accuracy of analytical solution, a finite element solution has been used in all cases of loadings for inhomogeneous shell.

Keywords: Shrink fited cylinders, FG Cylinders, Plane elasticity theory, Analytical solution, FEM.



Shahrood University of Technology

Faculty of Mechanical Engineering

Analytical and numerical solution of shrink fitted cylinders with two homogeneous and FGM layers under pressure and rotation

Ehsan Zameni

Supervisor:

Dr. Mehdi Ghannad

November 2018