

تحلیل الکترومگنتوترمومکانیک دیسک دوار پلیمری هوشمند تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چندجداره با رفتار غیرخطی

عباس لقمان^۱, مهرداد اعظمی^{۲*} و حسین تورنگ^۳

^۱دانشیار، دانشکده مهندسی مکانیک دانشگاه کاشان

^۲دانشجوی دکتری، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه کاشان

^۳دانشجوی دکتری، دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه کاشان

تاریخ دریافت: ۱۳۹۴/۱۲/۰۳؛ تاریخ بازنگری: ۱۳۹۴/۱۲/۱۹؛ تاریخ پذیرش: ۱۳۹۵/۰۴/۱۲

چکیده

در این تحقیق، تحلیل غیرخطی الکترومگنتوترمومکانیک دیسک دوار ساخته شده از ماده پیزوالکتریک پلیمری تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چندجداره، مورد بررسی قرار گرفته است. مدل الاستیستیتی این ماده، باسته به دما و تنفس جاری است؛ زیرا این ماده رفتار ویسکوالاستیک داشته، مدل الاستیستیتی آن از مدل الاستیستیتی ماسکول در رابطه ویسکوالاستیک برگر محاسبه می‌شود. دیسک تحت میدان دما و میدان مغناطیسی یکنواخت با تقارن محروری قرار داشته، تحت نیروی گریز از مرکز ناشی چرخشحول محور خود قرار دارد. حل همزمان رابطه‌های تنفس-کرنشر حالت تنفس-صفحه‌ای، کرنش-جباجایی، معادله تعادل، معادله شارز الکترواستاتیک و رابطه ماسکول با توجه به تغییرات مدل الاستیستیتی با تنفس و دما، یک معادله دیفرانسیل غیرهمگن مرتبه دو با ضرایب متغیر حاصل می‌شود. با استفاده از یک روش عددی به همراه یک روش نیمه تحلیلی جهت حل این معادله دیفرانسیل، توابع تغییرات مدل الاستیستیتی، تنفس-ها، کرنش‌ها و میدان الکتریکی محاسبه می‌شوند. جایه‌جایی با اعمال اختلاف پتانسیل الکتریکی و میدان مغناطیسی کاهش می‌یابد و تغییر شکل دیسک با اعمال میدان الکتریکی و میدان مغناطیسی مناسب می‌تواند کنترل شود. به خاطر رفتار پیزوالکتریک ماده پلیمری دیسک، یک توزیع میدان الکتریکی در دیسک ایجاد می‌شود.

کلمات کلیدی: الکترومگنتوترمومکانیک؛ نانولوله‌های کربنی؛ ماده ویسکوالاستیک؛ رفتار غیرخطی.

Electro–Magneto–Thermo–Mechanical Analysis of Polymeric Smart Rotating Disk Reinforced with Multiwalled Carbon Nanotubes with Nonlinear Behavior

A. Loghman¹, M. Azami^{2,*}, H. Tourang³

¹ Assoc. Prof., Mech. Eng., Kashan Univ., Kashan, Iran.

² Ph.D. Student, Mech. Eng., Kashan Univ., Kashan, Iran.

³ Ph.D. Student, Mech. Eng., Kashan Univ., Kashan, Iran.

Abstract

Nonlinear electro-magneto-thermo-mechanical analysis of a rotating disk made of piezoelectric polymeric material reinforced with multiwalled carbon nanotubes has been considered in this study. This material has viscoelastic behavior and the elasticity modulus is calculated from Maxwell's elasticity modulus in Burger's viscoelastic model which is time, stress and temperature dependent. The disk has been placed in an axisymmetric distributed temperature and magnetic field and is subjected to an axial centrifugal body force. A non-homogeneous differential equation with variable coefficients is derived using stress-strain relation for plane-stress condition, strain-displacement relation, the equilibrium equation, charge equation of electrostatics and the Maxwell's equation due to variation of the elasticity modulus with respect to stress and temperature. A numerical method in conjunction with a semi analytical solution has been developed to obtain the elasticity modulus, displacement, stresses, strains and electric potential distributions. Applying magnetic field and electric potential reduced displacement and the deformation of the disk can be controlled by applying a suitable electric potential and magnetic field. An electric potential distribution due to piezoelectric property of the polymeric material will be distributed throughout the disk.

Keywords: Electro-Magneto-Thermo-Mechanical; Nonocomposite; Viscoelastic Material; Nonlinear Behavior.

۱- مقدمه

دیسک دوار به علت کاربردهای فراوانی که در صنعت دارد، از دیرباز موضوع تحقیقات و مطالعات متعددی بوده است. در این میان، کاربردهای دیسک دوار پایه پلیمری در صنایع شیمیایی اجتناب ناپذیر است. کارکرد در گرایدیان‌های دمایی و سرعت‌های زاویه‌ای زیاد به نوبه خود می‌تواند تغییرشکل‌های زیادی را بویژه در دیسک‌های دوار پایه پلیمری ایجاد کند. یکی از راه‌های افزایش مقاومت این ساختارهای پلیمری، استفاده از مواد تقویت‌کننده مانند، نانولوله‌های کربنی با درصد حجمی مناسب است. بعضی از پلیمرها رفتار پیزوالکتریک دارند، به گونه‌ای که در اثر ایجاد تغییر شکل‌در آن‌ها، یک اختلاف پتانسیل الکتریکی ایجاد می‌شود که به عنوان سنسور عمل می‌کنند و با اعمال اختلاف پتانسیل الکتریکی، یک تغییر شکل در آن‌ها ایجاد می‌شود که در اینجا به صورت عملگر می‌باشد؛ بنابراین با اعمال اختلاف پتانسیل الکتریکی و میدان مغناطیسی در این سازه‌ها، می‌توان تغییرشکل آن‌ها را کنترل کرد.

در سال‌های اخیر، تحقیقات زیادی در تحلیل تنش‌های الکترو-مگنتو-ترمو-مکانیک سازه‌های کامپوزیتی انجام شده است. نقدآبادی و حسینی کردخیلی [۱]، تحلیل ترمومالاستیک دیسک دوار FGM توالی و توپر را با روش شبه تحلیلی ارائه کرده‌اند. بیات و همکارانش [۲]، تحلیل ترمومالاستیک دیسک دوار FGM تابعی با ضخامت یکنواخت و متغیر با خواص وابسته به دما را بدست آورده‌اند. اصغری و غفوری [۳]، حل شبه تحلیلی دیسک سه بعدی توالی و توپر FGM را بدست آورده‌اند. آن‌ها در تحقیق خود، تابع خاصی را برای خواص مکانیکی دیسک در نظر نگرفته‌اند و می‌توان هر تابع دلخواهی را در روابط بدست آمده جایگزین کرد. دای و فو [۴]، روشی برای حل مسئله الکترومکنتوالاستیک کره در میدان مغناطیسی یکنواخت و میدان الکتریکی گزرا با زمان را ارائه کرده‌اند. دای و همکارانش [۵]، با استفاده از یک روش تحلیلی و تئوری بی‌نهایت کوچک مگنتوالاستیسیتی، رفتار مگنتوالاستیک مخازن استوانه‌ای و کروی مواد رتبه‌بندی FGM در میدان مغناطیسی یکنواخت و تحت فشارهای داخلی و خارجی را بررسی کرده‌اند. دای و فو [۶]، با استفاده از یک روش تحلیلی و تئوری بی‌نهایت کوچک مگنتوترمومالاستیسیتی، مسئله مگنتوترمومالاستیک

ساخترهای توالی FGM تحت تنش‌های مکانیکی را بررسی کرده‌اند. خوشگفتار و همکارانش [۷]، رفتار ترمومپیزوالکتریک یک سیلندر جدار ضخیم FGM را ارائه کرده‌اند. سیلندر تحت میدان دما و فشارهای داخلی و خارجی بارگذاری شده است. ونگ و زونگ [۸]، یک پوسته استوانه‌ای از جنس مواد مرکب پیزوالکتریک پیزومغناطیس تحت بارگذاری فشاری و حرارتی را بررسی کرده و از قانون توانی و سری فوریه در تحلیل خود استفاده کرده‌اند. موسالا و همکارانش [۹] تاثیر رسانایی حرارتی و الکتریکی نانولوله‌کربنی تک‌جداره و چند‌جداره در زمینه ماده مرکب اپوکسی را بررسی کرده و نشان دادنکه رسانایی حرارتی الکتریکی ماده الکتریکی تقویت شده با نانولوله‌کربنی چند‌جداره بیشتر از تک‌جداره می‌باشد. شیدل و لاگوداس [۱۰] تحلیل میکرومکانیکی تاثیر خواص الاستیکی نانولوله‌کربنی در زمینه مواد مرکب را مورد بررسی قرار داده و از روش موریتاناکا برای بدست آوردن ضایعات الاستیک استفاده کرده‌اند. قربانپور و همکارانش [۱۱]، کمانش صفحه لایه‌ای کامپوزیتی تقویت شده با نانولوله‌های کربنی به صورت تحلیلی و با استفاده از روش اجزای محدود بررسی کرده‌اند. قربانپور و همکارانش [۱۲]، تاثیر نانولوله‌های کربنی بر رفتار مگنتو-ترمو-الکترو-مکانیک استوانه‌های نانوکامپوزیتی هوشمند را بررسی کرده‌اند.

در محیط‌های اسیدی یا بازی برای جلوگیری از خورندگی و کاهش وزن، از مواد پلیمری جهت ساخت قطعات مختلف از جمله، دیسک‌های دوار در پمپ‌ها و توربین-ها، استفاده می‌شود که تحلیل تنش این قطعات، تحت بارگذاری و شرایط مختلف می‌تواند حائز اهمیت باشد. همچنین می‌توان به عنوان پوشش سازه اصلی از این ماده استفاده کرد که در این حالت می‌تواند به عنوان یک حسگر عمل نموده، وضعیت دیسک دوار را از نظر تنش و کرنش در هر وضعیتی با اندازه‌گیری اختلاف پتانسیل الکتریکی القا شده به دست آورد.

در هیچ یک از مراجع ذکر شده دیگر مراجع، تحلیل الکترو-مگنتو-ترمو-مکانیک دیسک دوار ساخته شده از مواد پلیمری هوشمند تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چند‌جداره بررسی نشده استکه در آن به دلیل تغییر مدول الاستیسیته با تنش و دما ماده دارای رفتار غیرخطی است. در این مقاله با استفاده از یک روش عددی به همراه یک روش نیمه

۳- معادله رفتاری ویسکوالاستیک برگر

برای محاسبه مدول الاستیسیته از پارامتر مدول الاستیسیته ماکسول در رابطه برگر استفاده می‌شود. رابطه برگر عبارت است از:

$$\varepsilon_B = \frac{\sigma}{E_M} + \frac{\sigma}{E_k} (1 - e^{-\frac{t}{\tau}}) + \frac{\sigma}{\eta_M} t, \quad \tau = \frac{\eta_K}{E_K} \quad (1)$$

در رابطه (۱)، E_M و η_M مدول فنر وویسکوزیته میراگر ماکسول، E_K و η_K ، مدول فنر وویسکوزیته میراگر کلوین می‌باشند. بخش اول رابطه، مقدار ثابتی است که تغییر شکل الاستیک لحظه‌ای نامیده می‌شود. ضرایب رابطه برگر از طریق نتایج آزمایشگاهی محاسبه می‌شوند که به عنوان مثال، این ضرایب برای ماده پلی‌وینیلیدین‌فلوراید تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چند جداره توسط ژو و همکارانش، از طریق انطباق نتایج آزمایشگاهی بر رابطه برگرائه شده‌اند [۱۳].

در این تحقیق، از بخش اول رابطه برگر جهت محاسبه مدول الاستیسیته استفاده می‌شود که این ضرایب برای تنش‌ها و دماهای مختلف، با استفاده از روش رگرسیون غیر خطی در ادامه کاربرد این روش، برای نتایج تحقیقاتی ارائه می‌شوند. در ادامه کاربرد این روش، برای نتایج تحقیقاتی ارائه شده توسط ژو و همکارانش در ماده پلی‌وینیلیدین‌فلوراید تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چند جدار توضیح داده می‌شود.

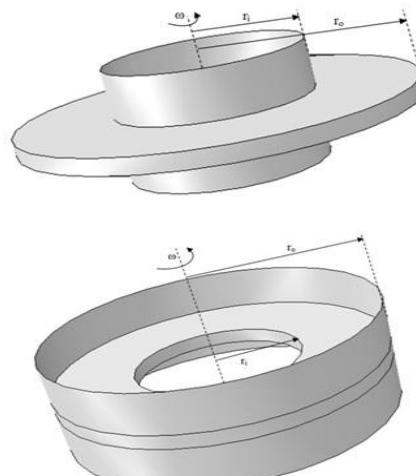
ابتدا با توجه به مقدار مدول الاستیسیته در دمای ۲۳ درجه‌سانتیگراد و تنش‌های مختلف،تابع تغییرات این ضریب نسبت به تنش در این دما محاسبه می‌شود که در شکل ۲ نشان داده شده است. با توجه به تابع محاسبه شده، یک تابع اولیه برای تغییرات آن بر حسب تنش در دماهای ۵۰ و ۸۰ درجه‌سانتیگراد حدس زده، با انطباق توابع حدس زده شده بر مقادیر این ضریب در تنش ۱۵ مگاپاسکال و دماهای ۵۰ و ۸۰ درجه‌سانتیگراد، تابعیت توزیع این ضرایب بر حسب تنش در دماهای ۵۰ و ۸۰ درجه‌سانتیگراد محاسبه می‌شوند. سپس با توجه به توزیع این ضرایب در تنش ۱۵ مگاپاسکال و دماهای مختلف، تابعیت تغییر این ضرایب با دما تعیین می‌شود. با توجه به روش توضیح داده شده نمودار تغییرات مدول الاستیسیته بر حسب تنش در دماهای ۵۰ و ۸۰ درجه‌سانتیگراد در شکل‌های ۳ و ۴ و نمودار تغییرات آن بر حسب دما در شکل ۵ آورده شده است.

تحلیلی، تحلیل الکترومگنتوترمومکانیک دیسک دوار ماده پلیمری تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چندجداره با رفتار غیرخطی انجام شده است.

۲- تعریف مسئله و فرضیات

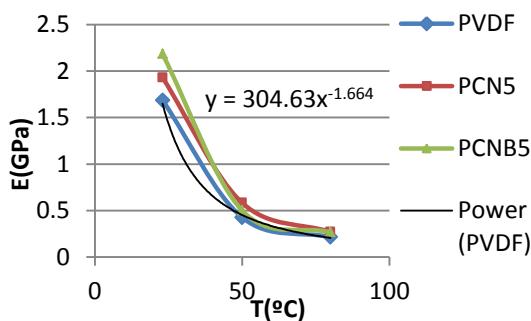
در این تحقیق، یک دیسک دوار با شعاع داخلی r_i و شعاع بیرونی r_o مطابق شکل ۱ در نظر گرفته می‌شود. فرضیات مسئله عبارت اند از:

۱. ضخامت دیسک ثابت و یکنواخت است.
۲. دیسک دارای تقارن محوری است.
۳. دیسک با سرعت زاویه ثابت Ω ، حول محور خود می‌چرخد.
۴. دیسک از ماده پلیمری تقویت شده با نانولوله‌های کربنی ساخته شده است.
۵. مدول الاستیسیته ثابت نبوده، با شعاع تغییر می‌کند.
۶. مدول الاستیسیته از مدول الاستیسیته ماکسول رابطه برگر محاسبه می‌شود.
۷. شرایط مرزی دیسک به صورت ثابت-آزاد (دیسک در شعاع داخلی روی یک محور صلب نصب شده است) یا آزاد-ثابت (دیسک در شعاع بیرونی روی یک محور صلب نصب شده است).
۸. دیسک بدون تولید حرارت داخلی بوده، در سطوح بالا و پایین کاملاً عایق شده است.



شکل ۱- پیکربندی دیسک دوار

$$\begin{aligned}
 C &= -\frac{1}{\sigma_0} \ln \frac{E}{E_{m1}} \\
 B &= \ln(\frac{E_{m1}}{E_{m2}}) / \ln(\frac{T_{ambient}}{T_2}) \\
 A &= E_{m1} / T_{ambient}^B \\
 B' &= \ln(E_{m3} / AT_2^B e^{C\sigma_0}) / \ln(T_3 / T_2) \\
 A' &= \frac{E_3}{T_3^B e^{C\sigma_0}}
 \end{aligned} \quad (۳)$$



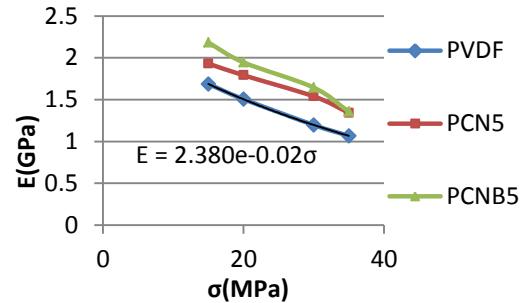
شکل ۵- نمودار تغییرات مدول الاستیسیته ماکسول با دما در تنش ۱۵ مگاپاسکال

۴- معادلات اساسی

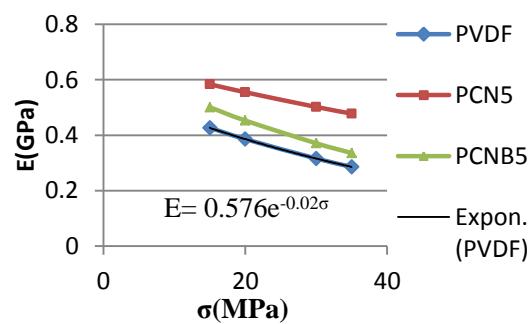
برای جامع نمودن تحلیل متغیرهای بدون بعد به صورت روابط(۴) تعریف می‌شوند:

$$\begin{aligned}
 R &= \frac{r}{r_o}, \bar{u} = \frac{u}{r_o}, \bar{\sigma}_r = \frac{\sigma_r}{Y}, \bar{\sigma}_\theta = \frac{\sigma_\theta}{Y} \\
 \bar{E} &= \frac{E}{Y}, \bar{\alpha}_i = \alpha_i T_\infty, \bar{e}_{ij} = \frac{e_{ij}}{\sqrt{Y \epsilon_{11}}} \\
 \bar{\phi} &= \sqrt{\frac{\epsilon_{11}}{Y}} \frac{\phi}{r_o}, \bar{D}_r = \frac{D_r}{\sqrt{Y \epsilon_{11}}}, \theta(R) = \frac{\Delta T}{T_\infty}
 \end{aligned} \quad (۴)$$

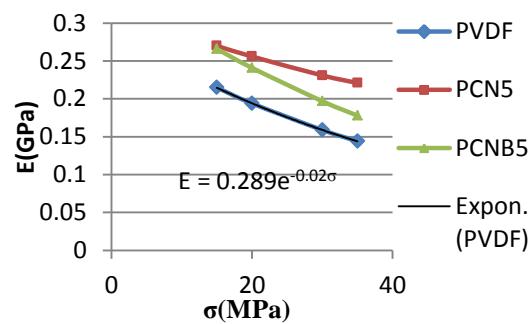
در این روابط، u جابه‌جایی شعاعی، σ_i ($i=r, \theta$) تنش شعاعی و مماسی، Y تنش تسلیم، E مدول الاستیسیته، α_i ($i=r, \theta$) ضرایب انبساط حرارتی در جهت‌های شعاعی و مماسی، e_{ij} ($i,j=1,2,3$) ثابت کرنش پیزوالکتریک، ϵ_{11} ثابت دی الکتریک، D_r جابه‌جایی الکتریکی در جهت شعاعی، φ شار الکتریکی، T دمای محیط، ΔT اختلاف دما با دمای محیط و بقیه پارامترها شکل بی بعد شده هریک از پارامترهای فوق می‌باشند. معادله انتقال حرارت و شرایط مرزی حرارتی در حالت کلی با توجه به فرضیات مسئله بر حسب پارامترهای بدون بعد عبارت از رابطه (۵) است [۱۴]:



شکل ۲- نمودار تغییرات مدول الاستیسیته با تنش در دمای ۲۳ درجه‌ساندیگراد



شکل ۳- نمودار تغییرات مدول الاستیسیته با تنش در دمای ۵۰ درجه‌ساندیگراد



شکل ۴- نمودار تغییرات مدول الاستیسیته با تنش در دمای ۸۰ درجه‌ساندیگراد

با توجه به روش توضیح داده شده، نمودارهای ارائه شدهتابع تغییرات مدول الاستیسیته برای پلی‌وینیلیدین‌فلوراید تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چند جداره عبارت است از:

$$E_m(T, \sigma) = \begin{cases} (AT^B)e^{C\sigma} & T \leq 50 \\ (A'T'^{B'})e^{C\sigma} & T \geq 50 \end{cases} \quad (۲)$$

اگر مقدار E_m در تنش σ_0 و دمای T_1, T_2, T_3 به ترتیب برابر، E_{m3}, E_{m2}, E_{m1} و مدول الاستیسیته ماده در دمای محیط برابر E باشد، ضرایب A, B, C, A', B' عبارت از:

$$\frac{d\sigma_r}{dr} + \frac{\sigma_r - \sigma_\theta}{r} + f_r + \rho r \omega^2 = 0 \quad (11)$$

$$\frac{1}{r} \frac{d(rD_r)}{dr} = 0 \Rightarrow D_r = \frac{X_3}{r} \quad (12)$$

در رابطه (۱۰)، ρ چگالی و f_r نیروی لورنس در جهت شعاعی بوده که با استفاده از روابط الکترو دینامیک ماسکول محاسبه می‌شود که عبارت از رابطه (۱۳) است [۱۵]:

$$f_r = \mu H_z^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} - \frac{u}{r^2} \right) \quad (13)$$

در این رابطه، H_z نفوذپذیری مغناطیسی و M میدان مغناطیسی در جهت محوری است.

ابتدا رابطه (۷) در روابط (۸) و (۹) جایگذاری و شرایط تنش صفحه‌ای اعمال و سپس رابطه (۱۲) در رابطه (۹) جایگذاری و ساده‌سازی می‌شود؛ در نهایت با جایگذاری رابطه حاصل از ساده‌سازی روابط (۹) و (۱۲) و رابطه ساده شده از روابط (۷)، (۸) و (۹) و با توجه با پارامترهای بی بعد سازی، رابطه پیوستگی و معادله تعادل به صورت روابط (۱۴) و (۱۵) ساده می‌شوند.

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} \bar{\sigma}_r \\ \bar{\sigma}_\theta \end{Bmatrix} &= \begin{Bmatrix} C_{11} & C_{12} \\ C_{12} & C_{22} \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} \frac{d\bar{u}}{dR} - \bar{\alpha}_r \theta(R) \\ \frac{\bar{u}}{R} - \bar{\alpha}_\theta \theta(R) \end{Bmatrix} \\ &- \begin{Bmatrix} D_1 / D_3 \\ D_2 / D_3 \end{Bmatrix} \frac{X_3}{R}, \bar{C} = \bar{\lambda} + 2\bar{G} \\ C_1 &= \frac{4\bar{G}(\bar{\lambda} + \bar{G})}{\bar{C}}, C_2 = \frac{2\bar{G}\bar{\lambda}}{\bar{C}} \\ D_1 &= \bar{C}\bar{e}_{11} - \bar{\lambda}\bar{e}_{13}, D_2 = \bar{C}\bar{e}_{12} - \bar{\lambda}\bar{e}_{13} \\ D_3 &= \bar{C} + \bar{e}_{13}^2, C_{11} = C_1 + \frac{D_1^2}{\bar{C}D_3} \\ C_{12} &= C_2 + \frac{D_1 D_2}{\bar{C}D_3}, C_{22} = C_1 + \frac{D_2^2}{\bar{C}D_3} \end{aligned} \quad (14)$$

$$\frac{d\bar{\sigma}_r}{dR} + \frac{\bar{\sigma}_r - \bar{\sigma}_\theta}{R} + \frac{f_r r_o}{Y} + \frac{R}{Y} \rho r_o^2 \omega^2 = 0 \quad (15)$$

با جایگذاری رابطه (۱۴) در رابطه (۱۵)، معادله دیفرانسیل حاکم بر جابه‌جایی شعاعی و پتانسیل الکتریکی دیسک عبارت از رابطه (۱۶-۱۷) است:

$$\frac{d^2 \bar{u}}{dR^2} + F_1(R) \frac{d\bar{u}}{dR} + F_2(R) \bar{u} = F_3(R) + X_3 F_4(R) \quad (16)$$

$$\frac{d\bar{\phi}}{dR} = \frac{D_1}{D_3} \left(\frac{d\bar{u}}{dR} - \bar{\alpha}_r \theta(R) \right) +$$

$$\frac{D_2}{D_3} \left(\frac{\bar{u}}{R} - \bar{\alpha}_\theta \theta(R) \right) - \frac{\bar{C}}{D_3} \frac{X_3}{R} \quad (17)$$

$$\frac{1}{R} \frac{d}{dR} \left(R \frac{d}{dR} \theta(R) \right) = 0$$

$$\begin{aligned} A_{11} \theta'(R_i) + A_{12} \theta(R_i) &= B_1, \quad B_1 = \frac{F_1 - A_{12} T_\infty}{T_\infty} \\ A_{21} \theta'(1) + A_{22} \theta(1) &= B_2, \quad B_2 = \frac{F_2 - A_{22} T_\infty}{T_\infty} \end{aligned} \quad (18)$$

در رابطه (۱۸)، $A_{ij}, F_i, i, j = 1, 2$ ضرایب و مقادیر ثابتی هستند که با توجه به نوع شرایط مرزی حرارتی حاکم بر مسئله انتخاب می‌شوند. حل این معادله دیفرانسیل به همراه شرایط مرزی آن عبارت از رابطه (۱۹) است:

$$\begin{aligned} \theta(R) &= A_1 \ln R + A_2 \\ A_1 &= \frac{B_1 A_{22} - B_2 A_{12}}{(A_{11}/R_i + A_{12} \ln R_i) A_{22} - A_{12} A_{21}} \\ A_2 &= \frac{(A_{11}/R_i + A_{12} \ln R_i) B_2 - A_{21} B_1}{(A_{11}/R_i + A_{12} \ln R_i) A_{22} - A_{12} A_{21}} \end{aligned} \quad (19)$$

رابطه کرنش-جابه‌جایی، میدان الکتریکی-پتانسیل الکتریکی و رابطه پیوستگی در سیستم مختصات استوانه‌ای برای مواد پیزوالکتریک بر حسب ضرایب لامه عبارت از رابطه (۲۰) است [۱۴]:

$$\varepsilon_r = \frac{du}{dr}, \varepsilon_\theta = \frac{u}{r}, E_r = -\frac{d\phi}{dr} \quad (20)$$

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} \sigma_r \\ \sigma_\theta \\ \sigma_z \end{Bmatrix} &= \begin{Bmatrix} \lambda + 2G & \lambda & \lambda \\ \lambda & \lambda + 2G & \lambda \\ \lambda & \lambda & \lambda + 2G \end{Bmatrix} \\ \begin{Bmatrix} \varepsilon_r - \alpha_r \Delta T \\ \varepsilon_\theta - \alpha_\theta \Delta T \\ \varepsilon_z - \alpha_z \Delta T \end{Bmatrix} &- \begin{Bmatrix} e_{11} & 0 & 0 \\ e_{12} & 0 & 0 \\ e_{13} & 0 & 0 \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} E_r \\ E_\theta \\ E_z \end{Bmatrix} \end{aligned} \quad (21)$$

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} D_r \\ D_\theta \\ D_z \end{Bmatrix} &= \begin{Bmatrix} e_{11} & e_{12} & e_{13} \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} \varepsilon_r - \alpha_r \Delta T \\ \varepsilon_\theta - \alpha_\theta \Delta T \\ \varepsilon_z - \alpha_z \Delta T \end{Bmatrix} + \\ &\begin{Bmatrix} \epsilon_{11} & 0 & 0 \\ 0 & \epsilon_{22} & 0 \\ 0 & 0 & \epsilon_{33} \end{Bmatrix} \begin{Bmatrix} E_r \\ E_\theta \\ E_z \end{Bmatrix} \end{aligned} \quad (22)$$

در رابطه (۲۱)، $E_i (i = r, \theta, z)$ میدان الکتریکی در جهات شعاعی، مماسی و محوری بوده، λ, G ضرایب لامه می‌باشند که بر حسب مدول الاستیسیته و ضریب پواسون عبارت از رابطه (۲۰) است:

$$G = \frac{E}{1+\nu}, \lambda = \frac{Ev}{(1+\nu)(1-2\nu)} \quad (23)$$

معادله تعادل و معادله شارژ الکترواستاتیک در سیستم مختصات استوانه‌ای برای دیسک دوار عبارت اند از:

است با اعمال روش نیمه تحلیلی، معادله دیفرانسیل حاکم بر جابه‌جایی شعاعی و پتانسیل الکتریکی دیسک برای زیردامنه کام عبارت از روابط (۲۱-۱۹) است:

$$\frac{d^2\bar{u}^{(k)}}{dR^2} + F_1^{(k)} \frac{d\bar{u}^{(k)}}{dR} + F_2^{(k)} \bar{u}^{(k)} = F_3^{(k)} + X_3^{(k)} F_4^{(k)} \quad (19)$$

$$I_1^{(k)} = C_{11}^{(k)} Y + \mu H_z^2, \quad I_2^{(k)} = C_{22}^{(k)} Y + \mu H_z^2$$

$$F_1^{(k)} = \frac{1}{R^{(k)}} + \frac{1}{I_1^{(k)}} \frac{dC_{11}}{dR}(R^{(k)})$$

$$F_2^{(k)} = \frac{1}{I_1^{(k)} R^{(k)}} \frac{dC_{12}}{dR}(R^{(k)}) - \frac{I_2^{(k)}}{I_1^{(k)}} \frac{1}{(R^{(k)})^2}$$

$$F_3^{(k)} = \frac{C_{11}^{(k)} \bar{\alpha}_r + C_{12}^{(k)} \bar{\alpha}_\theta}{I_1^{(k)}} Y \frac{d\theta}{dR} +$$

$$(\frac{(C_{11}^{(k)} - C_{12}^{(k)}) \bar{\alpha}_r + (C_{12}^{(k)} - C_{22}^{(k)}) \bar{\alpha}_\theta}{I_1^{(k)} R^{(k)}} +$$

$$\frac{\bar{\alpha}_r}{I_1^{(k)}} \frac{dC_{11}}{dR}(R^{(k)}) + \frac{\bar{\alpha}_\theta}{I_1^{(k)}} \frac{dC_{12}}{dR}(R^{(k)})) Y \theta^{(k)}$$

$$-\rho r_o^2 \omega^2 \frac{R^{(k)}}{I_1^{(k)}}$$

$$F_4^{(k)} = \frac{Y}{I_1^{(k)} R^{(k)}} (\frac{d}{dR} (\frac{D_1}{D_3})(R^{(k)}) - \frac{Y}{I_1^{(k)} (R^{(k)})^2} \frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}}) \quad (20)$$

$$\frac{d\bar{\phi}}{dR} = \frac{D_1^{(k)}}{D_3^{(k)}} (\frac{d\bar{u}^{(k)}}{dR} - \bar{\alpha}_r \theta^{(k)}) +$$

$$\frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}} (\frac{\bar{u}^{(k)}}{R} - \bar{\alpha}_\theta \theta^{(k)}) - \frac{\bar{C}^{(k)}}{D_3^{(k)}} \frac{X_3^{(k)}}{R} \quad (21)$$

حل معادله دیفرانسیل روابط (۱۹) و (۲۱) عبارت است

از:

$$m_{1,2}^{(k)} = \frac{-F_1^{(k)} \pm \sqrt{(F_1^{(k)})^2 - 4F_1^{(k)} F_2^{(k)}}}{2} \quad (22)$$

$$\bar{u}^{(k)}(R) = X_1^{(k)} e^{m_1^{(k)} R} + X_2^{(k)} e^{m_2^{(k)} R} + X_3^{(k)} \frac{F_4^{(k)}}{F_2^{(k)}} + \frac{F_3^{(k)}}{F_2^{(k)}} \quad (23)$$

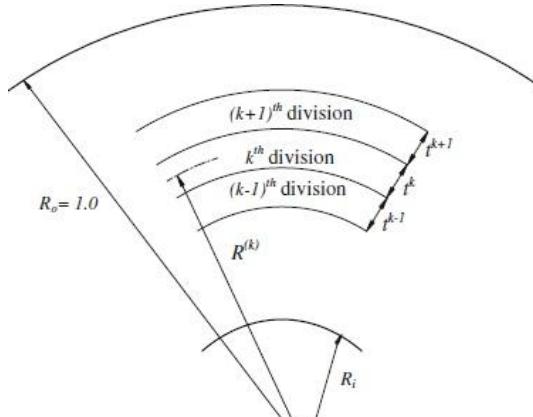
$$\begin{aligned} \bar{\phi}^{(k)}(R) &= X_1^{(k)} (\frac{D_1^{(k)}}{D_3^{(k)}} e^{m_1^k R} + \frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}} \int \frac{e^{m_1^k R}}{R} dR) \\ &+ X_2^{(k)} (\frac{D_1^{(k)}}{D_3^{(k)}} e^{m_2^k R} + \frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}} \int \frac{e^{m_2^k R}}{R} dR) \\ &+ X_3^{(k)} (\frac{D_1^{(k)}}{D_3^{(k)}} \frac{F_4^{(k)}}{F_2^{(k)}} + (\frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}} \frac{F_4^{(k)}}{F_2^{(k)}} - \frac{\bar{C}^{(k)}}{D_3^{(k)}}) \ln R) \\ &+ X_4^{(k)} + (\frac{F_3^{(k)}}{F_2^{(k)}})(1 + \ln R) \\ &- (\frac{D_1^{(k)}}{D_3^{(k)}} \bar{\alpha}_r \theta^{(k)} + \frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}} \bar{\alpha}_\theta \theta^{(k)}) R \end{aligned} \quad (24)$$

حال برای محاسبه تنش‌های شعاعی و مماسی در زیردامنه کام، رابطه جابه‌جایی حاصل در رابطه (۲۳) را در رابطه تنش-جابه‌جایی، جایگذاری کرده که با انجام این عمل رابطه

$$\begin{aligned} I_1 &= C_{11} Y + \mu H_z^2, \quad I_2 = C_{22} + \mu H_z^2 \\ F_1(R) &= \frac{1}{R} + \frac{1}{I_1} \frac{dC_{11}}{dR}, \quad F_2(R) = \frac{1}{I_1 R} \frac{dC_{12}}{dR} - \frac{I_2}{I_1} \frac{1}{R^2} \\ F_3(R) &= \frac{(C_{11} \bar{\alpha}_r + C_{12} \bar{\alpha}_\theta)}{I_1} Y \frac{d\theta}{dR} + \\ &(\frac{(C_{11} - C_{12}) \bar{\alpha}_r + (C_{12} - C_{22}) \bar{\alpha}_\theta}{I_1 R} + \\ &\frac{\bar{\alpha}_r}{I_1} \frac{dC_{11}}{dR} + \frac{\bar{\alpha}_\theta}{I_1} \frac{dC_{12}}{dR}) Y \theta(R) - \rho r_o^2 \omega^2 \frac{R}{I_1} \\ F_4(R) &= (\frac{1}{I_1 R} \frac{d}{dR} (\frac{D_1}{D_3}) - \frac{1}{I_1 R^2} \frac{D_2}{D_3}) Y \end{aligned} \quad (18)$$

رابطه (۱۶)، یک معادله دیفرانسیل مرتبه دوم غیرهمگن با ضرایب متغیر است. برای حل این معادله دیفرانسیل، از یک روش نیمه تحلیلی استفاده می‌شود [۱۵].

روش نیمه تحلیلی برای حل معادلات دیفرانسیلی به کار می‌رود که ضرایب آن متغیر بوده، حل دقیق آن وجود نداشته باشد که بیشتر در مسایل مربوط به مواد رتبه‌بندی شده تابعی با تابع کسر حجمی استفاده شده است. در روش نیمه تحلیلی، ابتدا دامنه حل دیسک مطابق شکل ۶ به زیردامنه‌های کوچکتر تقسیم می‌شود.



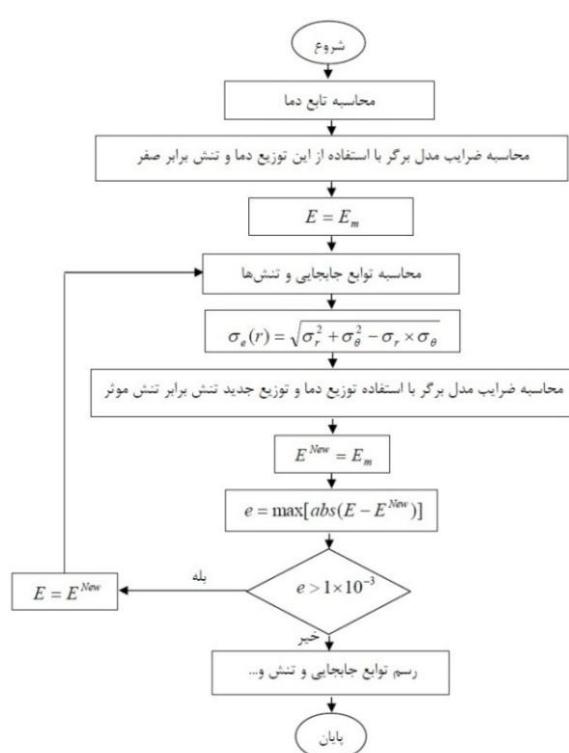
شکل ۶- تقسیم دامنه حل به زیردامنه‌ها کوچکتر

هرچقدر تعداد زیردامنه‌ها بیشتر باشد، حل دقیق‌تر خواهد بود. ضرایب معادله دیفرانسیل، برای کل دامنه حل زیردامنه کام به ازای شعاع متوسط آن زیردامنه به صورت یک عدد ثابت محاسبه و معادله دیفرانسیل حاکم بر جابه‌جایی زیردامنه کام به یک معادله دیفرانسیل با ضرایب ثابت تبدیل می‌شود که با روش‌های معمول در حل معادلات دیفرانسیل قابل حل

می‌شوند؛ سپس با جایگذاری آن‌ها در روابط تنش‌ها، جابه‌جایی و میدان الکتریکی، این توابع در کل دامنه حل محاسبه می‌شوند.

خواص حرارتی، مکانیکی، الکتریکی و معناظیسی به غیر از مدول الاستیسیته پلیمر تقویت شده با نانولوله‌های کربنی، از روش ترکیب محاسبه می‌شوند [۱۲].

برای محاسبه تابع توزیع مدول الاستیسیته از یک روش سعی و خطأ استفاده می‌شود که فلوچارت مربوط به حل این روش، در شکل شماره ۷ آورده شده است.



شکل ۷- فلوچارت روش حل سعی و خطأ

۵- نتایج و بحث

در این بخش، برای بررسی اثرات میدان الکتریکی، میدان مغناطیسی و نانولوله‌های کربنی بر جابه‌جایی، تنش‌ها و میدان الکتریکی‌کردن شرایط متفاوت بارگذاری، دو حالت مختلف در نظر گرفته می‌شود. در هر دو حالت، یک دیسک دور با $r_o = 2r_i$ ساخته شده از ماده پلی‌وینیلیدین‌فلوراید تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چندجداره، مورد بررسی قرار گرفته می‌شود. شرایط مرزی حرارتی در شعاع داخلی و بیرونی به

تنش‌های شعاعی و مماسی به صورت رابطه (۲۵) محاسبه می‌شوند:

$$\begin{aligned} \bar{\sigma}_r^{(k)} &= X_1^{(k)}(C_{11}^{(k)}m_1^{(k)} + C_{12}^{(k)}\frac{1}{R})e^{m_1^{(k)}R} \\ &+ X_2^{(k)}(C_{11}^{(k)}m_2^{(k)} + C_{12}^{(k)}\frac{1}{R})e^{m_2^{(k)}R} \\ &+ X_3^{(k)}(C_{12}^{(k)}\frac{F_4^{(k)}}{F_2^{(k)}} - \frac{D_1^{(k)}}{D_3^{(k)}})\frac{1}{R} - \\ &(C_{11}^{(k)}\alpha_r + C_{12}^{(k)}\alpha_\theta)\theta^{(k)} + C_{12}^{(k)}(\frac{F_3^{(k)}}{F_2^{(k)}})\frac{1}{R} \\ \bar{\sigma}_\theta^{(k)} &= X_1^{(k)}(C_{12}^{(k)}m_1^{(k)} + C_{22}^{(k)}\frac{1}{R})e^{m_1^{(k)}R} \\ &+ X_2^{(k)}(C_{12}^{(k)}m_2^{(k)} + C_{22}^{(k)}\frac{1}{R})e^{m_2^{(k)}R} \\ &+ X_3^{(k)}(C_{22}^{(k)}\frac{F_4^{(k)}}{F_2^{(k)}} - \frac{D_2^{(k)}}{D_3^{(k)}})\frac{1}{R} - \\ &-(C_{12}^{(k)}\alpha_r + C_{22}^{(k)}\alpha_\theta)\theta^{(k)} + C_{22}^{(k)}(\frac{F_3^{(k)}}{F_2^{(k)}})\frac{1}{R} \end{aligned} \quad (25)$$

ثوابت $X_i^{(k)}$ ($i=1,2,3,4$)، ثابت‌های انتگرال‌گیری در زیردامنه Ω هستند که با استفاده از شرایط مرزی حاکم بر شعاع‌های داخلی و بیرونی و شرایط پیوستگی در مرز زیردامنه‌ها محاسبه می‌شوند. شرایط پیوستگی در مرز زیردامنه Γ و شرایط مرزی حاکم بر شعاع‌های داخلی و بیرونی عبارت از روابط (۲۷-۲۶) است:

$$\begin{aligned} \bar{u}^{(k)}(R^{(k)} + \frac{t^{(k)}}{2}) &= \bar{u}^{(k+1)}(R^{(k+1)} - \frac{t^{(k+1)}}{2}) \\ \bar{\sigma}_r^{(k)}(R^{(k)} + \frac{t^{(k)}}{2}) &= \bar{\sigma}_r^{(k+1)}(R^{(k+1)} - \frac{t^{(k+1)}}{2}) \\ \bar{\phi}^{(k)}(R^{(k)} + \frac{t^{(k)}}{2}) &= \bar{\phi}^{(k+1)}(R^{(k+1)} - \frac{t^{(k+1)}}{2}) \\ \frac{d\bar{\phi}^{(k)}}{dR}(R^{(k)} + \frac{t^{(k)}}{2}) &= \frac{d\bar{\phi}^{(k+1)}}{dR}(R^{(k+1)} - \frac{t^{(k+1)}}{2}) \end{aligned} \quad (26)$$

$$X_{11}\bar{u}(R_i) + X_{12}\bar{\sigma}_r(R_i) = 0$$

$$X_{21}\bar{u}(1) + X_{22}\bar{\sigma}_r(1) = 0$$

$$\bar{\phi}(R_i) = \bar{\phi}_i$$

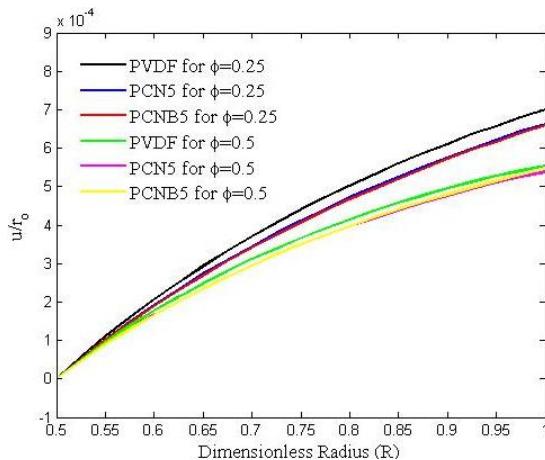
$$\bar{\phi}(1) = \bar{\phi}_o$$

در رابطه (۲۷)، ضرایب $(i,j=1,2)$ X_{ij} دارای مقادیر صفر یا یک بوده که با انتخاب عدد مناسب یکی از شرایط مرزی مکانیکی ایجاد خواهد شد.

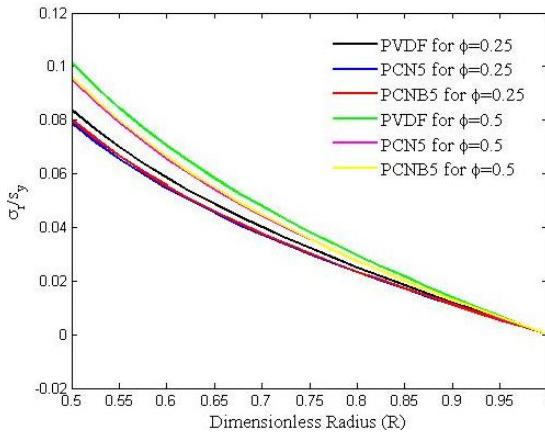
با اعمال شرایط مرزی در شعاع داخلی و بیرونی دیسک و شرایط پیوستگی در مرز زیردامنه‌ها، یک دسته معادلات جبری n (معادله n مجھول) ایجاد می‌شود که با حل هم‌zman این معادلات، ثابت انتگرال‌گیری برای هر زیردامنه محاسبه

شرايط مرزي ثابت در مرز داخلی، تنش شعاعی نيز کششی بوده که با افزودن نانولوله کربنی چون جابه‌جایی شعاعی کاهش می‌یابد، مقدار تنش شعاعی نيز کاهش یافته و در PCNB5 مقدار تنش شعاعی تغییر زیادی نمی‌کند. با افزایش اختلاف پتانسیل الکتریکی، جابه‌جایی شعاعی کاهش یافته، در نتیجه مقدار تنش شعاعی افزایش می‌یابد.

نمودار تنش مماسی در سه حالت درصد نانولوله کربنی و دو مقدار اختلاف پتانسیل الکتریکی در شعاع داخلی، در شکل ۱۰ نشان داده شده است؛ چون تقویت نانولوله‌ها در جهت شعاعی است، افزودن نانولوله کربنی، باعث کاهش تنش شعاعی و افزایش تنش مماسی فشاری می‌شود که مقدار



شکل ۸- نمودار جابه‌جایی شعاعی در شرایط مرزی ثابت-آزاد و مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی



شکل ۹- نمودار تنش شعاعی در شرایط مرزی ثابت-آزاد و مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی

صورت جابه‌جایی حرارتی با هوای محیط در دو شرایط مرزی ثابت-آزاد و آزاد-ثابت در نظر گرفته می‌شود.

برای هر یک از شرایط مرزی، نمودارهای جابه‌جایی، تنش‌ها و میدان الکتریکی برای سه حالت درصد حجمی، PVDF خالص، PVDF تقویت شده با ۵ درصد نانولوله‌های کربنی (PCN5) و PVDF تقویت شده با ۵/۵ درصد نانولوله‌ها کربنی بود برانچد^۱ (PCNB5) ترسیم می‌شود. خواص حرارتی، مکانیکی، الکتریکی و مغناطیسی، PVDF تقویت شده با نانولوله‌های کربنی از روش ترکیب محاسبه می‌شوند که خواص حرارتی، مکانیکی، الکتریکی و مغناطیسی PVDF و نانولوله کربنی، توسط قربانپور و همکارانش ارائه شده است [۱۲]. جهت بررسی اثرات میدان الکتریکی، میدان مغناطیسی و نانولوله‌های کربنی دو حالت درنظر گرفته می‌شود.

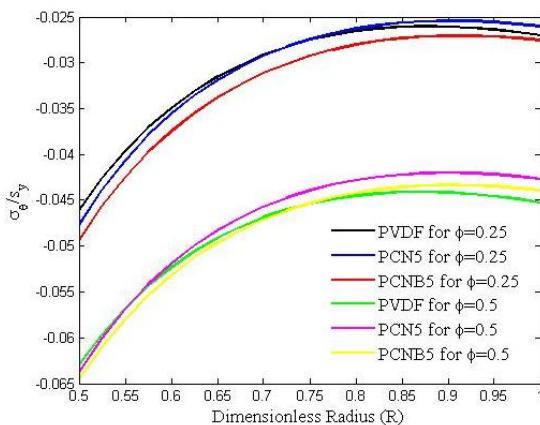
الف) اثر نانولوله‌های کربنی و میدان الکتریکی در شرایط مرزی ثابت-آزاد

در این بخش، یک دیسک دوار با شرایط مرزی ثابت-آزاد در نظر گرفته و برای هر سه حالت درصد حجمی، نمودارهای جابه‌جایی شعاعی، تنش‌ها و میدان الکتریکی برای دو مقدار اختلاف پتانسیل الکتریکی ترسیم می‌شود.

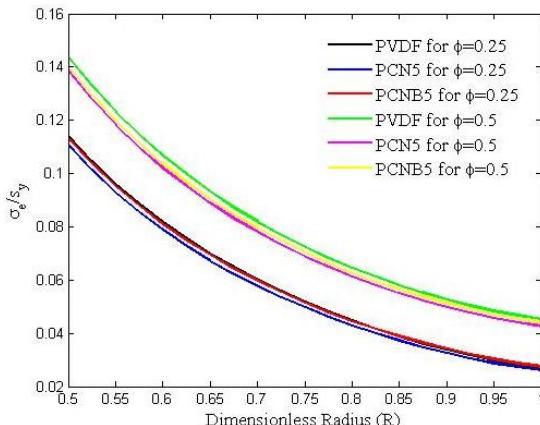
نمودار جابه‌جایی شعاعی در سه حالت درصد نانولوله کربنی با اعمال دو مقدار مختلف از اختلاف پتانسیل الکتریکی در شعاع داخلی، در شکل ۸ آورده شده است. با توجه به شکل ۸، شرایط مرزی ثابت در شعاع داخلی ارضاء شده که با افزودن نانولوله کربنی، استحکام دیسک افزایش یافته، در نتیجه مقدار جابه‌جایی در جهت افزایش شعاع، کاهش می‌یابد که در PCNB5 به دلیل ساختار نوع نانولوله به کار رفته، مقدار جابه‌جایی تغییر زیادی نمی‌کند. با افزایش اختلاف پتانسیل الکتریکی به دلیل ایجاد جابه‌جایی منفی در اثر اعمال اختلاف پتانسیل الکتریکی، مقدار جابه‌جایی شعاعی کاهش می‌یابد؛ بنابراین می‌توان با اعمال اختلاف پتانسیل مناسب، مقدار جابه‌جایی شعاعی دیسک را کنترل کرد.

شکل ۹، نمودار تنش شعاعی در سه حالت درصد نانولوله کربنی و دو مقدار اختلاف پتانسیل الکتریکی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل، شرایط مرزی آزاد در شعاع بیرونی ارضاء شده و با توجه به مثبت بودن جابه‌جایی شعاعی نوع

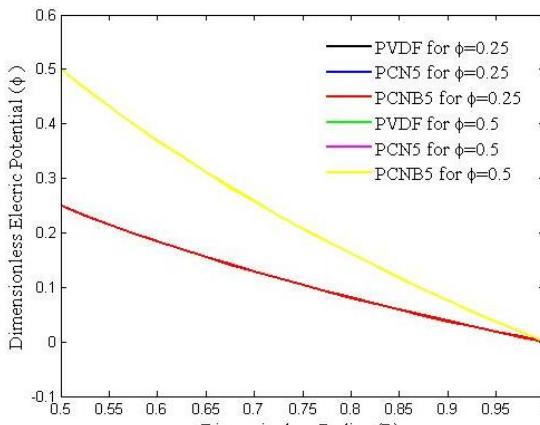
^۱ Bud-Branched



شکل ۱۰- نمودار تنش مماسی در شرایط مرزی ثابت-آزاد و مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی



شکل ۱۱- نمودار تنش موثر در شرایط مرزی ثابت-آزاد و مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی



شکل ۱۲- نمودار میدان الکتریکی در شرایط مرزی ثابت-آزاد و مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی

تنش مماسی در PCNB5 نیز افزایش می‌یابد. با افزایش اختلاف پتانسیل الکتریکی، مقدار تنش مماسی فشاری نیز افزایش می‌یابد. چون تنش مماسی فشاری است، بنابراین با افزایش تنش مماسی فشاری، از رشد ترک‌های ایجادی جلوگیری خواهد شد.

شکل ۱۱، نمودار تنش موثر در سه حالت مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار اختلاف پتانسیل الکتریکی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل با افزودن نانولوله کربنی مقدار تنش موثر کاهش یافته که در PCNB5 مقدار تنش موثر تغییر چندانی نمی‌کند. با افزایش اختلاف پتانسیل الکتریکی و با توجه به اینکه تنش شعاعی و مماسی افزایش می‌یابد، مقدار تنش موثر نیز افزایش می‌یابد.

شکل ۱۲، نمودار اختلاف پتانسیل الکتریکی برای سه حالت مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار اختلاف پتانسیل الکتریکی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل ۱۲ با افزودن نانولوله کربنی، مقدار اختلاف پتانسیل الکتریکی تغییری نمی‌کند؛ زیرا نانولوله‌های کربنی خاصیت پیزوکلریک ندارند.

ب) اثر نانولوله‌های کربنی و میدان مغناطیسی در شرایط مرزی آزاد-ثابت

در این بخش، دیسک دوری با شرایط مرزی آزاد-ثابت در نظر گرفته، نمودارهای جایه‌جایی، تنش‌ها و میدان الکتریکی برای حالت‌های مختلف درصد حجمی نانولوله کربنی و برای دو مقدار میدان مغناطیسی ترسیم می‌شود.

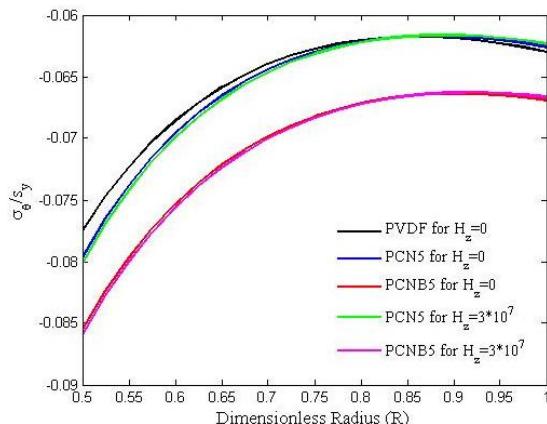
شکل ۱۳، نمودار جایه‌جایی شعاعی در حالت‌های مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار میدان مغناطیسی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل شرط مرزی ثابت در شعاع بیرونی ارضاء شده و با افزودن نانولوله کربنی (افزایش استحکام)، جایه‌جایی شعاعی کاهش، ولی چون جایه‌جایی شعاعی منفی است، قدر مطلق آن افزایش یافته که میدان مغناطیسی تغییری روی جایه‌جایی شعاعی ایجاد نمی‌کند.

شکل ۱۴، نمودار تنش شعاعی برای سه حالت مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار میدان مغناطیسی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل ۱۴، شرایط مرزی آزاد در شعاع داخلی ارضاء شده و با افزودن نانولوله کربنی و افزایش استحکام و با توجه به جهت نیروی گریز از مرکز و ثابت بودن شعاع بیرونی، مقدار تنش شعاعی فشاری کاهش یافته که در

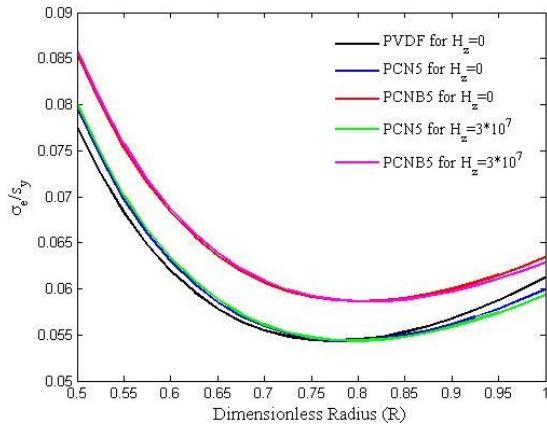
موثر با توجه به افزایش تنش‌های شعاعی و مماسی، افزایش یافته و با افزایش اختلاف پتانسیل الکتریکی، مقدار تنش مماسی تغییر چندانی ندارد.

شکل ۱۷، نمودار اختلاف پتانسیل الکتریکی برای سه حالت مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار میدان مغناطیسی را نشان می‌دهد.

اختلاف پتانسیل الکتریکی، با توجه به شرط مرزی آزاد در شعاع داخلی (جابجایی در جهت افزایش شعاع) مشبت بوده، با میدان مغناطیسی رابطه مستقیم دارد؛ در صورتی که با توجه به شرایط مرزی ثابت در شعاع بیرونی (تنش شعاعی فشاری) منفی بوده، مقدار آن با افزایش میدان مغناطیسی کاهش می‌یابد.



شکل ۱۵- نمودار تنش مماسی در شرایط مرزی آزاد-ثابت
مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی

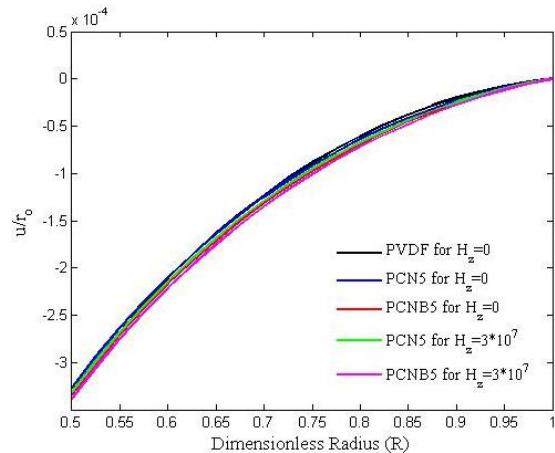


شکل ۱۶- نمودار تنش موثر در شرایط مرزی آزاد-ثابت
مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی

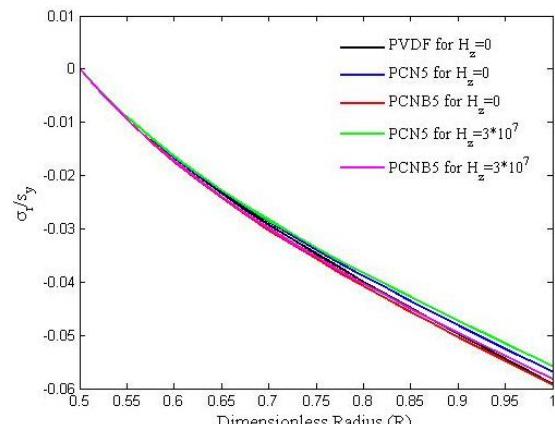
PCNB5 با توجه به نوع ساختار نانولوله کربنی به کار رفته در آن، مقدار تنش شعاعی افزایش می‌یابد و میدان مغناطیسی تاثیر زیادی بر تنش شعاعی ندارد.

شکل ۱۵، نمودار تنش مماسی برای سه حالت مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار میدان مغناطیسی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل با افروزن نانولوله کربنی، مقدار تنش مماسی به دلیل جهت نانولوله‌های کربنی، افزایش یافته و در PCNB5 نیز افزایش می‌یابد و با افزایش میدان مغناطیسی، مقدار تنش مماسی تغییری نمی‌کند.

شکل ۱۶، نمودار تنش موثر برای سه حالت مختلف درصد نانولوله کربنی و دو مقدار میدان مغناطیسی را نشان می‌دهد. با توجه به شکل با افروزن نانولوله کربنی، مقدار تنش



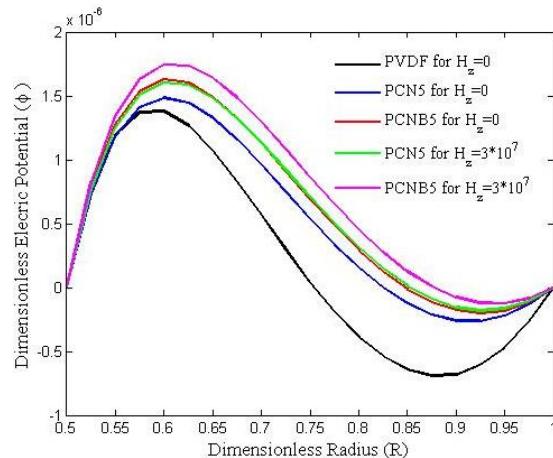
شکل ۱۳- نمودار جابجایی شعاعی در شرایط مرزی آزاد-
ثابت مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی



شکل ۱۴- نمودار تنش شعاعی در شرایط مرزی آزاد-ثابت
مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی

۷- مراجع

- [1] Kordkheili SH, Naghdabadi R (2007) Thermoelastic analysis of a functionally graded rotating disk. *Compos Struct* 79(4): 508-516.
- [2] Bayat M, Sahari B, Saleem M, Hamouda AMS, Reddy JN (2009) Thermo elastic analysis of functionally graded rotating disks with temperature-dependent material properties: uniform and variable thickness. *Int J Mech Mater Des* 5(3): 263-279.
- [3] Asghari M, Ghafoori E (2010) A three-dimensional elasticity solution for functionally graded rotating disks. *Compos Struct* 92(5): 1092-1099.
- [4] Dai H, Fu Y (2006) Electromagnetotransient stress and perturbation of magnetic field vector in transversely isotropic piezoelectric solid spheres. *Mat Sci Eng B-Solid* 129(1): 86-92.
- [5] Dai H, Fu Y, Dong Z (2006) Exact solutions for functionally graded pressure vessels in a uniform magnetic field. *Int J Solids Struct* 43(18): 5570-5580.
- [6] Dai H, Fu Y (2007) Magnetothermoelastic interactions in hollow structures of functionally graded material subjected to mechanical loads. *Int J Pres Ves Pip* 84(3): 132-138.
- [7] Khoshgoftar M, Gourbanpour Arani A, Arefi M (2009) Thermoelastic analysis of a thick walled cylinder made of functionally graded piezoelectric material. *Smart Mater Struct* 18(11): 115007.
- [8] Wang X, Zhong Z (2003) A finitely long circular cylindrical shell of piezoelectric/piezomagnetic composite under pressuring and temperature change. *Int J Eng Sci* 41(20): 2429-2445.
- [9] Moisala A, Li Q, Kinloch I, Windle A (2006) Thermal and electrical conductivity of single-and multi-walled carbon nanotube-epoxy composites. *Compos Sci Technol* 66(10): 1285-1288.
- [10] Seidel GD, Lagoudas DC (2006) Micromechanical analysis of the effective elastic properties of carbon nanotube reinforced composites. *Mech Mater* 38(8): 884-907.
- [11] Gourbanpour Arani A, Maghamikia S, Mohammadimehr M, Arefmanesh A (2011) Buckling analysis of laminated composite rectangular plates reinforced by SWCNTs using analytical and finite element methods. *J Mech Sci Technol* 25(3): 809-820.
- [12] Gourbanpour Arani A, Mobarakeh MR, Shams S, Mohammadimehr M (2012) The effect of CNT volume fraction on the magneto-thermo-electro-mechanical behavior of smart nanocomposite cylinder. *J Mech Sci Technol* 26(8): 2565-2572.
- [13] Tang XG, Hou M, Zou J, Truss R, Zhu Z (2012) The creep behaviour of poly(vinylidene fluoride)/“bud-branched” nanotubes



شکل ۱۷- نمودار میدان الکتریکی در شرایط مرزی آزاد- ثابت
مقادیر مختلف اختلاف پتانسیل الکتریکی

۶- نتیجه‌گیری

در این تحقیق، تحلیل الکترومگنتوترمومکانیک دیسک دوار ساخته شده از مواد پلیمری بیزوالکتریک تقویت شده با نانولوله‌های کربنی چند جداره با رفتار غیرخطی بررسی گردید. مدل الاستیسیته از مدل الاستیسیته ماسکول در رابطه ویسکوالاستیک برگر محاسبه گردید؛ بنابراین مدل الاستیسیته، تابعی از دما و تنفس جاری است؛ به همین دلیل ماده دارای رفتار غیرخطی است. روش حل ذکرشده، ترکیبی از یک روش نیمه تحلیلی و یک روش عددی سعی و خطا در محاسبه تابع توزیع مدل الاستیسیته است. تحلیل تنها برای زمان اولیه انجام شده است و مشاهده گردید که با افزایش نانولوله‌کربنی و افزایش استحکام، وضعیت جابه‌جایی و تنفس-ها بهتر می‌شود با انتخاب مقدار مناسبی از اختلاف پتانسیل الکتریکی اعمالی، می‌توان جابه‌جایی شعاعی را در محدوده مورد قبولی کنترل کرد؛ بنابراین با انتخاب درصد مناسبی از نانولوله کربنی می‌توان دیسک‌های دوار پلیمری با وزن مناسب و استحکام بالا جهت استفاده در تجهیزات دوار پمپ‌ها و توربین‌ها برای شرایط کاری در محیط اسیدی و بازی ساخت که با توجه به هوشمند بودن این تجهیزات در مقابل اعمال اختلاف پتانسیل الکتریکی و میزان جابه‌جایی با اعمال اختلاف پتانسیل الکتریکی مناسب به این گونه تجهیزات دوار، می‌توان میزان جابه‌جایی آن‌ها را کنترل کرد. میزان درصد نانولوله کربنی و اختلاف پتانسیل الکتریکی مناسب به هندسه شکل، شرایط کاری و نوع شرایط مرزی بستگی دارد.

- [15] Loghman A, Abdollahian M, Jafarzadeh Jazi A, Gourbanpour Arani A. (2013) Semi-analytical solution for electromagneto thermoelastic creep response of functionally graded piezoelectric rotating disk. *Int J Therm Sci* 65(0): 254-266.
- [14] Loghman A, Azami M (2015) A novel analytical-numerical solution for nonlinear time-dependent electro-thermo-mechanical creep behavior of rotating disk made of piezoelectric polymer. *Appl Math Model* 40(7-8): 4795-4811.
- nanocomposites. *Compos Sci Technol* 72(14): 1656-1664.