

محبه علمی بژوهشی مکانیک سازه کا و شاره کا



تحلیل خمش صفحات کامپوزیتی تقویت شده با توزیع تابعی نانولولههای کربنی به روش آزادسازی دینامیکی

محمداسماعیل گلمکانی^{۱،*} و وحید ضیغمی^۲

^۱ استادیار، گروه مهندسی مکانیک، دانشگاه آزاد اسلامی، واحد مشهد، مشهد ^۲ دانشجوی کارشناسی ارشد، گروه مهندسی مکانیک، دانشگاه آزاد اسلامی، واحد مشهد، مشهد تاریخ دریافت: ۱۳۹۲/۱۲/۲۴؛ تاریخ بازنگری: ۱۳۹۳/۰۲/۱٪؛ تاریخ پذیرش: ۱۳۹۳/۱۲/۲۰

چکیدہ

در این مقاله، خمش غیرخطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی تک جداره تحت بار یکنواخت مکانیکی و گرادیان حرارتی مورد بررسی قرار گرفته است. چهار نوع توزیع برای نانولولههای کربنی در راستای ضخامت صفحه در نظر گرفته شده است، که شامل یک توزیع یکنواخت و سه نوع توزیع تابعی میباشد. خواص مواد نانولولههای کربنی تک جداره از طریق شبیه سازی دینامیکی انجام شده در مراجع گرفته شده است و سپس خواص ماده کامپوزیتی حاصل در هر نقطه از طریق قانون اختلاط ساده به دست آمده است. معادلات حاکم بر اساس تئوری برشی مرتبه اول صفحات و کرنشهای غیرخطی فونکارمن به دست آمده است. سپس دستگاه معادلات غیر خطی کوپل به کمک ترکیب روش های آزادسازی دینامیکی و اختلاف محدود برای به دست آوردن نتایج حل شده است. در ادامه به مقایسه پاسخهای روش حل حاضر با برخی گزارشهای موجود در مقالات پرداخته شده است و مطابقت خوب بدست آمده حاکی از صحت و دقت روش عددی بکار رفته میباشد. به منظور بررسی دقیق رفتار خمشی این صفحات، مطالعه پارامتری بر روی اثرات کسر حجمی نانولولهها، نوع چیدمان نانولولهها و نسبت ابعادی صفحه نانوکامپوزیتی در شرایط تکیه گاهی متفاوت انجام شده است.

كلمات كليدى: خمش غيرخطى؛ نانولوله هاى كربنى؛ آزادسازى ديناميكى؛ تئورى برشى مرتبه اول

Bending of functionally graded carbon nanotube reinforced composite plates using dynamic relaxation method

M.E. Golmakani^{1,*} and V. Zeighami²

¹ Assist. Prof., Department of Mechanical Engineering, Islamic Azad University, Mashhad branch, Mashhad, Iran
² MS student, Department of Mechanical Engineering, Islamic Azad University, Mashhad branch, Mashhad, Iran

Abstract

Nonlinear bending of a functionally graded nanocomposite plate reinforced by aligned and straight single-walled carbon nanotubes (SWCNTs) subjected to a uniform transverse load and thermal load is investigated. The material properties of the nanocomposite plate are assumed to be graded in the thickness direction, Four types of distributions of the reinforcement material are considered, that is, uniform and three kinds of functionally graded distributions of carbon nanotubes along the thickness direction of plates. The material properties of SWCNT are determined according to molecular dynamics (MDs), and then the effective material properties at a point are estimated according to the rule of mixture. The equilibrium equations are based on first-order shear deformation plate theory (FSDT) and von Kármán strains. These systems of equations are solved by Dynamic Relaxation method to determine the load-deflection and load-bending moment curves. Some comparison study is carried out to compare the current solution with the results reported in the literature for isotropic and Functionally Graded Materials (FGMs) plates. Numerical results indicate that volume fraction of carbon nanotube, distribution of CNTs, plate width-to-thickness ratio, plate aspect ratio and different boundary condition have pronounced effects on the nonlinear response of nanocomposite plates.

Keywords: Nonlinear bending; carbon nanotubes; dynamic relaxation; first order shear deformation theory

* محمداسماعیل گلمکانی؛ تلفن: ۰۵۱۳۶۶۲۵۰۴۶

آدرس پست الكترونيك: m.e.golmakani@mshdiau.ac.ir

تقويت كننده كامپوزيتها و نانو مواد تقويت كننده کامپوزیتها، درصد کم نانو مواد است (۲-۵ درصد وزنی) [7]. مطالعاتی نیز روی کمانش نانولولههای کربنی از طریق شبیه سازی دینامیک مولکولی انجام شده است [۱۳]. اگرچه این مطالعات در تعیین خواص نانوکامپوزیتها مفید هستند ولی استفاده آن ها در ساختارهای واقعی هدف نهایی برای توسعه این مواد پیشرفته است. در نتیجه نیاز است که رفتارهای مختلف کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی در ساختارهای واقعی مشاهده شود. از این رو تحقیقات به کاربرد نانولولههای کربنی در ساختارهای واقعی معطوف گردید. سال ۲۰۱۳، توسط گلمکانی و رضا طلب [۱۴] و با استفاده از تئوری غیرموضعی محیط پیوسته تحلیل خمش نانو صفحهٔ گرافن تک لایه در محیط الاستیک مطالعه شد. خمش و کمانش یک تیر نانوکامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی تک جداره توسط ودینت چارووا و ژانگ [۱۵] مورد بررسی قرار گرفته شد. رویکرد سنتی در ساخت نانوكامپوزيتها بر اين دلالت دارد كه توزيع نانولولهها چه به صورت تصادفی چه به صورت یکنواخت باشد، خواص مکانیکی در سطح ماکروسکوپی تفاوت چندانی ندارد. مواد تابعی یک نسل جدیدی از مواد کامپوزیتی هستند که جزئيات ميكروساختاري آنها از طريق توزيع غيريكنواخت فاز تقویت تغییر می کنند. بنابراین میتوان مفهوم مواد تابعی را در مدلسازی کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی گنجاند تا استفاده موثرتری از نانولولههای کربنی شود. شن [۱۶] در سال ۲۰۰۹ رفتار خمش غیرخطی کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی را مطالعه کرد. توسط شن و همکارانش [۲۲-۱۷] بین سال های ۲۰۰۹ و ۲۰۱۱ کمانش، پاسخ پس از کمانش و ارتعاش غیر خطی صفحات و پوسته های کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی مورد بررسی قرار گرفته شد، آنها متوجه شدند که تقویت کنندههای نانولولهای کربنی با توزیع تابعی میتوانند بار كمانش و همچنين استحكام پاسخ پس از كمانش ساختارهای صفحه/پوسته تحت بار مکانیکی را افزایش دهند. خمش خطی و ارتعاش آزاد صفحات کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی تابعی توسط ژو و همکارانش [۲۳] مطالعه شده است. توسط مهرآبادی و همکارانش [۲۴]

كمانش خطى صفحات كامپوزيتى تقويت شده با نانولولههاى

۱– مقدمه

اخیرا یک خانواده جدیدی از مواد پیشرفته شناسایی و به کار گرفته شده اند. نانولولههای کربنی از اواسط دهه ۱۹۸۰ در مسیر شناسایی و توسعه قرار گرفتند [۵–۱]. بیشترین مطالعات روی نانولولههای کربنی تقویت کننده کامپوزیتها روی خواص مواد آنها متمرکز شده است [۹-۶]. خواص مكانيكي كامپوزيتها به طور مستقيم به رفتار مكانيكي الياف تعبیه شده بستگی دارد. جایگزین کردن الیاف با اندازههای میکرو با نانولولههای کربنی میتواند خواص کامپوزیتی از جمله مدول الاستيسيته واستحكام كششى را بهبود بخشد. به طوریکه در نتایج تئوری و آزمایشگاهی از مدول الاستیسیته بیشتر از ۱TPa برای نانولوله های کربنی (این در حالی است كه مدول الاستيسيته الماس ١/٢٣٩ است.) و استحكامي در حدود ۱۰۰–۱۰ مرتبه بیشتر از قویترین فولاد در یک کسر جرمی سخن به میان آمده است [۵]. با توجه به خواص مكانيكي، حرارتي و الكترونيكي منحصر به فرد نانولولههاي كربنى، مانند مدول الاستيك بسيار بالا، استحكام كششى، چگالی کم و مقاومت در برابر شکست بالا که آنها را برای استفاده در طیف گستردهای از تجهیزات جدید مانند نانو ترانزیستورها، نیمه هادیها، دستگاههای ذخیرهسازی هیدروژن، مواد ساختمانی، سنسورهای مولکولی و .. بسیار مفيد ميكند. همچنين با توجه به خواص منحصر بفرد و فراوری نه چندان پیچیده، نانولوله های کربنی می توانند بعنوان جايگزين مناسبي براي تقويت كنندههايي مانند الياف كربن، الياف گرافيت، الياف شيشه و الياف كولار مورد استفاده قرار گیرند تا با اصلاح پلیمرها، به منظور کاهش هزینه محصول و همچنین افزایش کارایی، در صنایع هوافضا، خودرو، نفت، ورزشی ، الکترونیک و ...مورد استفاده قرار گیرند. بنابراین از دهه گذشته تحقیقات بر روی نانوکامیوزیتها از جایگاه ویژهای برخوردار شده است. در گزارشات آمده است که بیشتر کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی کسر حجمی بسیار پایینی از نانولولهها را دارا هستند [۶]. به طوری که تحقیقات آزمایشگاهی و تئوری گوناگون نشان داده است که اضافه کردن مقدار کمی از نانولولههای کربنی میتواند خواص مکانیکی، الکتریکی و حرارتی کامپوزیتهای پلیمری را به طور قابل ملاحظه ای افزايش دهد [۴] و [۱۲-۱۰]. اصلى ترين تفاوت بين الياف و دو است. در این مقاله به بررسی رفتار تغییر شکلهای بزرگ اق و صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی تحت بار نهای مکانیکی و حرارتی با استفاده از روشی روش آزادسازی را بر دینامیکی^۴ پرداخته شده است. دیگ

۲- معادلات حاکم

۲-۱- هندسه مسئله

هندسه مورد بررسی برای خمش صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با چهار نوع توزیع مختلف از نانولولهها، با طول a، عرض b و ضخامت h، در شکل ۱ مشاهده میشود. بستر تقویت شده همسانگرد است.

۲-۲- معادلات حاکم بر کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی

بر اساس مدل میکرومکانیکی خواص مواد از طریق قانون اختلاط تخمین زده می شوند [۳]. طبق قانون اختلاط مدول الاستیسیته و مدول برشی با روابط زیر بیان می شوند [۱۶].

$$E_{11} = \eta_1 V_{CNT} E_{11}^{CNT} + V_m E_m \tag{1}$$

$$\frac{\eta_2}{E_{22}} = \frac{V_{CNT}}{E_{22}^{CNT}} + \frac{V_m}{E_m}$$
(1)



⁴ Dynamic Relaxation (DR)

کربنی تابعی را که در معرض بار فشاری تک محوره و دو محوره بود را مورد بررسی قرار گرفته شد. سبحانی عراق و هدایتی [۲۵] ارتعاش آزاد خطی پنلهای استوانهای کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی تابعی را بر اساس روش اشلبی-موری-تاناکا مطالعه کردند. از سوی دیگر کی و سایرین [۲۶] ارتعاشات آزاد غیرخطی تیر تیموشنکو نانوکامپوزیتی را مطالعه کردند. توسط یاس و هشمتی [۲۷] یک تحلیل دینامیکی از تیرهای نانوکامپوزیتی تحت تاثیر بار متحرک ارائه شد. توسط وانگ و شن [۲۸] پاسخ دینامیکی غيرخطى صفحات كامپوزيتى تقويت شده با نانولولههاى کربنی روی یک پایه الاستیک که در محیط حرارتی قرار داشت مطالعه شد. علیبیگلو [۲۹] تحلیل استاتیکی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی که در معرض تحریک پیزوالکتریک بود را بررسی کرد. تغییر شکلهای بزرگ صفحات کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با استفاده از روش المان آزاد ریتز توسط لی و همکارانش [۳۰] بررسی شد. توسط مرادی دستجردی و سایرین [۳۱] تحلیل دینامیکی استوانههای کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی مطالعه شد. اخیرا ساختارهای ساندویچی در بکارگیری نانوکامپوزیتها جذابتر شدند، توسط شن و وانگ [۳۳-۳۲] پاسخ پس از کمانش و همچنین ارتعاش و خمش غیرخطی صفحات ساندویچی کامپوزیتی تقویت شده با نانولولهها بررسی شد.

با توجه به اهمیت تحلیلهای غیر خطی، در کار حاضر مفهوم مواد تابعی برای تحلیل غیرخطی خمش مکانیکی و حرارتی صفحات کامپوزیتی تقویت شده با چیدمانهای مختلفی از نانولولههای کربنی تک جداره با کسر حجمی پایین به کار گرفته شده است. خواص مواد نانولولههای کربنی تک جداره وابسته به اندازه هستند که از طریق شبیه سازی دینامیک مولکولی^۱ انجام شده در مراجع به دست آمده است. خواص کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی با فرض تابعی بودن در جهت ضخامت از طریق قانون اختلاط^۲ به دست آمده است. معادلات بر اساس تئوری برشی مرتبه اول صفحات و تئوری فونکارمن^۳ برای کرنشها نوشته شده

¹ Molecular Dynamics simulations (MDs)

 ² Rule of Mixture
 ³ Von Kármán

نانولولهها و بستر میباشند. در این تحقیق نسبت پواسون در راستای ضخامت متغیر فرض شده است.

$$v_{12} = V_{CNT}^* v_{12}^{CNT} + V_m v^m \tag{9}$$

۲-۳- میدان دمایی

در این تحقیق فرض شده است تغییرات دمایی در راستای ضخامت اتفاق میافتد، همچنین میدان دمایی درون صفحه ثابت در نظر گرفته شده است. برای تعیین یک میدان دمایی یک بعدی فرض میشود سطح بالا نسبت به سطح پایین در دمای بالاتری قرار دارد. توزیع دمایی در راستای ضخامت صفحه از طریق حل معادله انتقال حرارت یک بعدی در جهت ضخامت صفحه بدست میآید.

$$-\frac{d}{dz}\left(K(z)\frac{dT}{dz}\right) = 0 \tag{1.1}$$

در رابطه (۱۰)، (K(z) ضریب هدایت حرارتی ماده نانو کامپوزیتی میباشد و بسته به شکل توزیع نانولولههای کربنی این ضریب دارای روابط زیر است [۹]:

$$\begin{split} \frac{K(z)}{K_m} &= 1 + D \qquad \text{(UD-CNTRC)} \\ \frac{K(z)}{K_m} &= 1 + 2Dz \qquad \text{(FG-V CNTRC)} \\ \frac{K(z)}{K_m} &= 1 + 2D(1 - 2|z|) \qquad \text{(FG-O CNTRC)} \\ \frac{K(z)}{K_m} &= 1 + 2D(2|z|) \qquad \text{(FG-X CNTRC)} \\ & \text{c, clied ylk } D \text{ yhc.} \end{split}$$

$$D = \frac{PV_{CNT}^*}{3} \times \frac{\frac{K_{CNT}}{K_m}}{P + \frac{2a_k}{d} \frac{K_{CNT}}{K_m}} , a_k = R_k K_m \quad (17)$$

در روابط بالا، K_{CNT} و K_m به ترتیب ضریب هدایت حرارتی نانولولههای کربنی و بستر پلیمری میباشند. بطوریکه $K_{CNT} = 100 W m^{-1} K^{-1}$ میباشد، R_k واسط مقاوت حرارتی بین نانولولههای کربنی و بستر پلیمری میباشد که مقدار آن برابر $M/K_W^2 N^{-8} m^{-2} K$ در نظر گرفته شده است. P نسبت ابعادی نانولولههای کربنی است و از رابطه $P = \frac{L_{CNT}}{d_{CNT}}$ در روابط بالا E_{11}^{CNT} و E_{22}^{CNT} و G_{12}^{CNT} به ترتیب مدول الاستیسیته و مدول برشی نانولولههای کربنی و m_j و G_m مدول الاستیسیته و مدول برشی بستر میباشند. σ_m مدول الاستیسیته و مدول های کربنی نامیده میشوند، و از طریق تطبیق مدولهای الاستیسیته به دست آمده برای نانو کامپوزیت از طریق شبیه سازی دینامیک مولکولی با نتایج به دست آمده از قانون اختلاط، به دست میآیند. V_{CNT} و W_m به ترتیب کسر حجمی نانولولههای کربنی و بستر میباشند.

$$V_{CNT} + V_m = 1 \tag{(f)}$$

کسر حجمی دارای روابط زیر است [۲۳].

$$V_{CNT}(z) = V_{CNT}^{*}$$
 (UD-CNTRC)
 $V_{CNT}(z) = \left(1 + \frac{2Z}{h}\right) V_{CNT}^{*}$ (FG-V CNTRC)
 $V_{CNT}(z) = 2\left(1 - \frac{2|Z|}{h}\right) V_{CNT}^{*}$ (FG-O CNTRC) (Δ)

$$V_{CNT}(z) = 2 \left(\frac{1}{h}\right) V_{CNT}^* \qquad (\text{FG-X CNTRC})$$

$$V_{CNT}^{*} = \frac{w_{CNT}}{w_{CNT} + \left(\frac{\rho^{CNT}}{\rho^{m}}\right) - \left(\frac{\rho^{CNT}}{\rho^{m}}\right) w_{CNT}}$$
(\$)

در بالا w_{CNT} کسر جرمی نانولولههای کربنی در صفحه کامپوزیتی است و $m q e^{NT} g^{CNT}$ چگالی بستر و نانولولههای کربنی میباشند. کسر جرمی (w_{CNT}) ، استفاده شده برای حالتهای مختلف توزیع نانولولهها برابر است. به طور مشابه ضرایب انبساط حرارتی، $n_1 \alpha e_2 \alpha_2$ که به ترتیب در جهت طولی و عرضی میباشند، نسبت پواسون $_{10} v e g^{NT}$ و خگالی η مفحات نانو کامپوزیتی به همین طریق به دست میآیند. $\alpha_{11} = V_{CNT} \alpha_{11}^{CNT} + V_m \alpha^m$ (Y) $\alpha_{22} = (1 + v_{12}^{CNT}) V_{CNT} \alpha_{22}^{CNT} + (1 + v_m^m) V_m \alpha^m - v_{12} \alpha_{11}(\Lambda)$ در روابط بالا m_{11}^{TN} و $m_{22}^{CNT} e^{m}$ ضرایب انبساط در روابط بالا m_{11}^{CNT} و m_{22}^{CNT} و m ضرایب انبساط

¹ Mass fraction

شرایط مرزی حرارتی برای صفحات بالا و پایین صفحه نانوکامپوزیتی به شکل زیر تعریف شده است.

$$T\left(x, y, -\frac{h}{2}\right) = T_{down} , T\left(x, y, \frac{h}{2}\right) = T_{up}$$
 (17)

با حل معادله (۱۰) و اعمال شرایط حرارتی رابطه (۱۳) تابع دمایی برای صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی به شکل زیر حاصل می شود:

 $T(z) = T_{down} + (T_{up} - T_{down}) \int_{-h/2}^{z} \frac{dz}{K(z)} \left/ \int_{-h/2}^{h/2} \frac{dz}{K(z)} \right|^{2}$

قابل توجه میباشد که (T(z) از حالت تنش آزاد در دمای $T_0 = 300 K$ دمای $T_0 = 300 K$

۲-۴- میدان جابجایی و کرنشها

تئوری برشی مرتبه اول صفحات برای محاسبه میدان جابجایی ^T {u,v,w} به کار گرفته شده است، براساس جابجایی و چرخش در صفحه میانی، جابجاییها به شکل زیر میباشند [۳۳].

$$\begin{cases} u(x, y) \\ v(x, y) \\ w(x, y) \end{cases} = \begin{cases} u_0(x, y) \\ v_0(x, y) \\ w_0(x, y) \end{cases} + z \begin{cases} \psi_x(x, y) \\ \psi_y(x, y) \\ 0 \end{cases}$$
(1 Δ)

به طوریکه u_0 ، v_0 و w_0 نشان دهنده جابجایی یک نقطه از صفحه میانی در جهت x، y و z می اشند، همچنین x و y به ترتیب بیانگر چرخش بردار نرمال حول محورهای y و x است. کرنشهای غیرخطی ، اینگونه محاسبه می شوند.

$$\begin{cases} \varepsilon_{xx} \\ \varepsilon_{yy} \\ \gamma_{xy} \end{cases} = \varepsilon_0 + zk, \qquad \begin{cases} \gamma_{yz} \\ \gamma_{xz} \end{cases} = \gamma_0 \tag{19}$$

$$\varepsilon_{0} = \begin{cases} \frac{\partial u_{0}}{\partial x} + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w_{0}}{\partial x} \right)^{2} \\ \frac{\partial v_{0}}{\partial y} + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w_{0}}{\partial y} \right)^{2} \\ \frac{\partial u_{0}}{\partial y} + \frac{\partial v_{0}}{\partial x} + \frac{\partial w_{0}}{\partial x} \frac{\partial w_{0}}{\partial y} \end{cases}, \quad k = \begin{cases} \frac{\partial \psi_{x}}{\partial x} \\ \frac{\partial \psi_{y}}{\partial y} \\ \frac{\partial \psi_{y}}{\partial y} \\ \frac{\partial \psi_{y}}{\partial y} + \frac{\partial \psi_{y}}{\partial x} \end{cases}$$

$$\gamma_{0} = \begin{cases} \frac{\partial w_{0}}{\partial y} + \psi_{y} \\ \frac{\partial w_{0}}{\partial x} + \psi_{x} \end{cases}$$
(17)

معادلات ساختاری با به کارگیری نمادگذاری اندیسی،

$$\begin{cases} \sigma_{xx} \quad \sigma_{yy} \quad \sigma_{xy} \quad \sigma_{yz} \quad \sigma_{xz} \}^{T} = \\ \begin{cases} Q_{11}(z) \quad Q_{12}(z) \quad 0 \quad 0 \quad 0 \\ Q_{12}(z) \quad Q_{22}(z) \quad 0 \quad 0 \quad 0 \\ 0 \quad 0 \quad Q_{66}(z) \quad 0 \quad 0 \\ 0 \quad 0 \quad 0 \quad Q_{44}(z) \quad 0 \\ 0 \quad 0 \quad 0 \quad 0 \quad Q_{55}(z) \end{cases} * \\ \begin{cases} \varepsilon_{xx} \\ \varepsilon_{yy} \\ \varepsilon_{xy} \\ \varepsilon_{xz} \\ \varepsilon_{xz}$$

، . بطوریکه

$$Q_{11} = \frac{E_{11}}{1 - \nu_{12}\nu_{21}}, \quad Q_{22} = \frac{E_{22}}{1 - \nu_{12}\nu_{21}}, \quad Q_{12} = \frac{\nu_{21}E_{11}}{1 - \nu_{12}\nu_{21}}$$
$$Q_{66} = G_{12}, \qquad Q_{44} = G_{23}, \qquad Q_{55} = G_{13}$$
$$(19)$$

در روابط بالا E_{12} و E_{22} مدول الاستیسیته صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی در جهتهای اصلی هستند و G_{12} ، G_{23} و G_{13} مدول برشی، v_{12} و v_{21} نسبت پواسن میباشند.

منتجه های نیرو و گشتاور توسط معادلات زیر به تنشهای داخلی وابسته هستند.

$$\begin{cases} \mathbf{N}_{xx} \\ \mathbf{N}_{yy} \\ \mathbf{N}_{xy} \end{cases} = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \begin{cases} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yy} \\ \sigma_{xy} \end{cases} dz, \qquad \begin{cases} \mathbf{M}_{xx} \\ \mathbf{M}_{yy} \\ \mathbf{M}_{xy} \end{cases} = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \begin{cases} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yy} \\ \sigma_{xy} \end{cases} zdz, \qquad \end{cases}$$
$$\begin{cases} \mathcal{Q}_{x} \\ \mathcal{Q}_{y} \end{cases} = k_{s} \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \{ \mathcal{Q}_{55} \} \{ \gamma_{xz}^{0} \\ \mathcal{Q}_{44} \} \{ \gamma_{yz}^{0} \} dz \qquad (\Upsilon \cdot)$$

که در آن k_s ضریب تصحیح برشی نامیده می شود و مقدار آن را $(-v_{12}) - 5)/5$ در نظر گرفته می شود. با جایگذاری روابط (۱۶) تا (۱۹) در معادلات (۲۰) منتجه های نیرو و گشتاور به شکل ماتریسی بدست می آیند. معادلات تعادل تئوری برشی مرتبه اول با استفاده از حالت استاتیکی اصل کار مجازی به دست میآیند. $\delta U + \delta V = 0$ (۲۸) $\delta U + \delta V = 0$ (۲۹) $\delta U + \delta V = 0$ (۲۹)

شكل زير به دست مى آيند.

$$\delta u_{0} : \frac{\partial N_{xx}}{\partial t} + \frac{\partial N_{xy}}{\partial y} = 0$$

$$\delta v_{0} : \frac{\partial N_{xy}}{\partial t} + \frac{\partial N_{yy}}{\partial y} = 0$$

$$\delta w_{0} : \frac{\partial Q_{x}}{\partial t} + \frac{\partial Q_{y}}{\partial y} + N(w_{0}) + q = 0 \qquad (37)$$

$$\delta \psi_{x} : \frac{\partial M_{xx}}{\partial t} + \frac{\partial M_{xy}}{\partial y} \quad Q_{x} = 0$$

$$\delta \psi_{y} : \frac{\partial M_{xy}}{\partial t} + \frac{\partial M_{yy}}{\partial y} \quad Q_{y} = 0$$

در روابط (۳۱)، (۳۱)، مطابق رابطه زیر میباشد:

$$N(w_{0}) = \frac{\partial}{\partial x} \begin{pmatrix} N_{xx} \frac{\partial w_{0}}{\partial x} \\ + N_{xy} \frac{\partial w_{0}}{\partial y} \end{pmatrix} + \frac{\partial}{\partial y} \begin{pmatrix} N_{yy} \frac{\partial w_{0}}{\partial y} \\ + N_{xy} \frac{\partial w_{0}}{\partial x} \end{pmatrix}$$
(۳۲)

با انجام ضرب ماتریسی روابط (۲۱) تا (۲۳) و جایگذاری روابط (۱۷) در آن، هشت معادله بر حسب جابجاییها و دورانها برای منتجههای تنش، گشتاور و نیروهای برشی به دست میآید.

$Y - \Delta - m$ در $Y - \Delta - m$ نانوکامپوزیتی تحت بار یکنواخت مکانیکی برای تحلیل صفحه نانوکامپوزیتی تحت بار یکنواخت مکانیکی با سه شرط مرزی زیر به کار گرفته شده است. شرط مرزی گیردار m - 0 y = 0, a m - 0 m - 0 m - 0 m - 0 $w = u = v = \psi_x = M_y = 0$ $w = u = v = \psi_x = M_y = 0$ $w = u = v = \psi_x = M_y = 0$ y = 0, b

$$\begin{aligned} \left\{ \begin{matrix} \mathbf{N}_{xx} \\ \mathbf{N}_{yy} \\ \mathbf{N}_{xy} \end{matrix} \right\} &= \begin{bmatrix} A_{11} & A_{12} & A_{16} \\ A_{12} & A_{22} & A_{26} \\ A_{16} & A_{26} & A_{66} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \varepsilon_{xx}^{0} \\ \varepsilon_{yy}^{0} \\ \gamma_{xy}^{0} \end{bmatrix} \\ &+ \begin{bmatrix} B_{11} & B_{12} & B_{16} \\ B_{12} & B_{22} & B_{26} \\ B_{16} & B_{26} & B_{66} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} k_{xy}^{0} \\ k_{yy}^{0} \\ k_{yy}^{0} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} N_{x}^{Th} \\ N_{y}^{Th} \\ 0 \end{bmatrix}$$
(Y1)

$$\begin{cases} \mathbf{M}_{xx} \\ \mathbf{M}_{yy} \\ \mathbf{M}_{xy} \end{cases} = \begin{bmatrix} A_{11} & A_{12} & A_{16} \\ A_{12} & A_{22} & A_{26} \\ A_{16} & A_{26} & A_{66} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \varepsilon_{xx}^{0} \\ \varepsilon_{yy}^{0} \\ \gamma_{xy}^{0} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} D_{11} & D_{12} & D_{16} \\ D_{12} & D_{22} & D_{26} \\ D_{16} & D_{26} & D_{66} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} k_{xy}^{0} \\ k_{yy}^{0} \\ k_{yy}^{0} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \mathbf{M}_{x}^{Th} \\ \mathbf{M}_{y}^{Th} \\ \mathbf{0} \end{bmatrix}$$
(YY)

$$\begin{cases} Q_x \\ Q_y \end{cases} = k_s \begin{bmatrix} A_{55} & 0 \\ 0 & A_{44} \end{bmatrix} \begin{cases} \gamma_{xz}^0 \\ \gamma_{yz}^0 \end{cases}$$
(YT)

$$(A_{ij}, B_{ij}, D_{ij}) = \int_{-\frac{h}{2}}^{2} Q_{ij}(1, Z, Z^2) dZ$$
 (*i*, *j* = 1,2,6)

$$A_{ij} = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{1}{2}} Q_{ij} dz \qquad (ij = 44,55)$$
 (Ya)

h

همچنین $\{N\}^{th}$ و $\{M\}^{th}$ منتجههای نیروهای حرارتی و گشتاورهای حرارتی به شکل زیر محاسبه میشوند:

$$\begin{cases} N_x^{Th} \\ N_y^{Th} \\ \end{cases} = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \begin{bmatrix} Q_{11}\alpha_{11} & Q_{12}\alpha_{22} \\ Q_{12}\alpha_{11} & Q_{22}\alpha_{22} \end{bmatrix} T(z) dz$$
(79)

$$\begin{cases} M_x^{Th} \\ M_y^{Th} \\ \end{bmatrix} = \int_{-\frac{h}{2}}^{\frac{h}{2}} \begin{bmatrix} Q_{11}\alpha_{11} & Q_{12}\alpha_{22} \\ Q_{12}\alpha_{11} & Q_{22}\alpha_{22} \end{bmatrix} T(z)zdz$$
(YY)

شرط مرزي غلتكي

 $w = v = \psi_y = M_x = N_x = 0$ x = 0, a $w = v = \psi_x = M_y = N_y = 0$ y = 0, b

۳- روش آزادسازی دینامیکی

روش آزادسازی دینامیکی، فرآیند تکراری حل دستگاه معادلات همزمان با کمک گرفتن از تفاضل محدود مرکزی میباشد. در این روش، یک سیستم استاتیکی با افزودن نیروهای فرضی اینرسی و دمپینگ به یک فضای ساختگی دینامیکی انتقال مییابد [۳۴].

 $[\mathbf{M}]^{n} \{ \ddot{\mathbf{X}} \}^{n} + [C]^{n} \{ \dot{\mathbf{X}} \}^{n} + [K]^{n} \{ \mathbf{X} \}^{n} = \{ P(t)^{n} \}$ (77) c, luc the set of the

ماتریسهای جرم و دمپینگ مجازی و بردارهای شتاب و سرعت مجازی در تکرار \ln میباشند، همچنین $\{X\}$ بردار جابجایی میباشد. با استفاده از روش تفاضل محدود، بردارهای سرعت و شتاب را میتوان به صورت زیر نوشت [۳۴].

$$\left\{ \ddot{X} \right\}^{n} = \frac{\left\{ \dot{X} \right\}^{n+\frac{1}{2}} - \left\{ \dot{X} \right\}^{n-\frac{1}{2}}}{\Delta t} \tag{7.6}$$

$$\{\dot{X}\}^{n-\frac{1}{2}} = \frac{\{X\}^n - \{X\}^{n-1}}{\Delta t}$$
(°`\Delta)

در معادله بالا،
$$\Delta t$$
 گام زمانی ساختگی می باشد. بر طبق
مقدار میانگین، سرعت را می توان به شکل زیر بیان کرد.
(۳۶) $\frac{1}{2} + \{\dot{X}\}^{n-\frac{1}{2}}$

$$\left\{ \dot{X} \right\}^n = \frac{\left\{ X \right\}^2 + \left\{ X \right\}^2}{\Delta t} \tag{(75)}$$

با جایگذاری روابط (۳۴) و (۳۶) در رابطهٔ (۳۳) و ساده سازی آن، سرعت در گام $\left(\frac{1}{2}+n\right)$ بدست میآید. همچنین جابجایی در گام (n+1) بدست خواهد آمد که روابط آن در زیر آمده است.

$$\left\{ \dot{X} \right\}^{n+\frac{1}{2}} = \frac{\left(\underbrace{\begin{bmatrix} M \\ \Delta t \end{bmatrix}}_{-} \underbrace{\begin{bmatrix} C \\ 2 \end{bmatrix}}_{-} \right)}{\left(\underbrace{\begin{bmatrix} M \\ \Delta t \end{bmatrix}_{+} \underbrace{\begin{bmatrix} C \\ 2 \end{bmatrix}}_{-} \right)} \left\{ \dot{X} \right\}^{n-\frac{1}{2}} + \frac{\left\{ \left\{ P \right\}_{-} \begin{bmatrix} K \end{bmatrix} \left\{ X \right\} \right\}}{\left(\underbrace{\begin{bmatrix} M \\ \Delta t \end{bmatrix}_{+} \underbrace{\begin{bmatrix} C \\ 2 \end{bmatrix}}_{-} \right)}$$
(YY)

$${X}^{n+1} = {X}^{n} + \Delta t {\dot{X}}^{n+\frac{1}{2}}$$
 (TA)

به منظور داشتن معادلات تکرار صریح، ماتریس جرمی
ساختگی باید قطری باشد. همچنین، ماتریس دمپینگ با
رابطهٔ زیر به ماتریس جرمی وابسته باشد:
(۳۹) (۳۹) (۲۹) در (۳۹) میباشد. با جایگذاری
در رابطهٔ بالا c ضریب دمپینگ میباشد. با جایگذاری
رابطه (۳۹) در (۳۷) رابطهٔ زیر حاصل میشود.
$$\{\dot{X}\}^{n+\frac{1}{2}} = \frac{(2-c\Delta t)}{(2+c\Delta t)} \{\dot{X}\}^{n-\frac{1}{2}} + \frac{(2\Delta t)}{(2+c\Delta t)} [M]^{-1} \{R\}^{n}$$

(۴۰)
در اینجا $\{R\}^{n}$ بردار نیروهای باقیمانده است که به

صورت زیر تعریف می شود. $\{R\}^n = [\mathbf{M}]^n \{ \ddot{X} \}^n + [C]^n \{ \dot{X} \}^n = \{ P(t)^n \} - [K]^n \{ X \}^n$

(۴۱)

حل مسائل، با به کار بردن روابط (۳۸) و (۴۰) و استفاده از رابطهٔ مناسبی برای محاسبهٔ c، زمان نموی Δt و ماتریس [M] قابل انجام است. پیشنهاد می شود برای شروع به حل مقادیر صفر را به بردارهای $\{X\}^0$ و $\{X\}^{n-1}$ اختصاص دهیم. از این طریق، سرعت در وسط گام، با استفاده از رابطهٔ (۴۰) به دست می آید. که با این رابطه سرعت در وسط گام حاصل می شود. سپس بردار جابجایی با استفاده از رابطهٔ (۳۸) بدست میآید. این فرایند تا وقتی که همگرایی حل به حالت پایدار برسد، ادامه خواهد داشت. بطوری که در هر گام بردارهای جابجایی و سرعت اصلاح می شوند. نحوه اعمال شرایط مرزی که شامل دو دسته نیرویی و جابجایی هستند نیز بدین صورت است که با توجه به حل معادلات تعادل بر حسب میدان جابجایی در ناحیه داخلی، در هر بار فرایند تكرار با توجه به نوع شرایط مرزی مقادیر مختلف جابجاییها در مرز با استفاده از بسط تفاضل محدود پیشرو، پسرو و یا مركزى محاسبه مىشوند. بنابراين تمامى مقادير ميدان جابجایی و همچنین میدان سرعت برای تمامی گره ها در هر فرايند تكرار موجود مي باشند. گفتني است شرط همگرايي برای اتمام فرایند به حداقل رسیدن مقادیر سرعت (انرژی جنبشی) گره هاست که این شرایط بیان کننده به تعادل رسیدن سیستم دینامیکی فرضی درنظر گرفته شده می باشد. روش تکرار آزادسازی دینامیکی بهطور کلی ناپایدار است، بنابراین باید فاکتورهای مورد نیازی انتخاب شود تا همگرایی

 $(.)^{n+\frac{1}{2}}$

پروسه را تضمین کنند. این فاکتورها عبارتند از ماتریس جرمی، ضریب دمپینگ، گام زمانی و بردار جابجایی اولیه. با توجه به تئوری گرشگورین، ماتریس جرمی از رابطهٔ زیر بدست می آید [۳۵].

$$m_{ii} \ge \frac{1}{4} \Delta t^2 \sum_{j=1}^{n} \left| K_{ij} \right| \tag{FT}$$

$$K = \frac{\partial F}{\partial X} \tag{FT}$$

در رابطهٔ بالا $X = u, v, w, \psi_x, \psi_y$ و F سمت چپ معادلات تعادل میباشد. فاکتور مهم بعدی ضریب دمپینگ میباشد که طبق ایده ارائه شده توسط ژانگ، به صورت زیر بدست میآید [۳۵].

$$c_{n} = 2 \left\{ \frac{\{X_{n}\}^{T} \{F(X_{n})\}}{\{X_{n}\}^{T} [M_{n}] \{X_{n}\}} \right\}^{\frac{1}{2}}$$
(ff)

پارامتر دیگری که بسیار تاثیرگذار است، گام زمانی میباشد. آندروود [۳۶] مقادیر ثابت ۱ و ۱/۱ را برای گام زمانی پیشنهاد داده است. آخرین فاکتوری که بر بازهٔ همگرایی تاثیر گذار است، بردار جابجایی اولیه میباشد. به عبارت دیگر انتخاب مقدار مناسبی نزدیک به جواب باعث میشود برای رسیدن به همگرایی، پروسه حل مراحل تکرار کمتری داشته باشد. مقدار صفر و یک بسیار رایج است.

معادلات حاکم از نوع مسائل با مقدار مرزی مشخص میباشند و باید به فرمت مسائلی با مقدار اولیهٔ معین تغییر شکل یابند. برای دستیابی به این هدف ترمهای اینرسی و دمپینگ به سمت راست معادلات تعادل اضافه می شود [۳۷].

$$\frac{\partial N_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial N_{xy}}{\partial y} = m_u \frac{d^2 u}{dt^2} + c_u \frac{du}{dt}$$

$$\frac{\partial N_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial N_{yy}}{\partial y} = m_v \frac{d^2 v}{dt^2} + c_v \frac{dv}{dt}$$

$$\frac{\partial Q_x}{\partial x} + \frac{\partial Q_y}{\partial y} + N(w_0) + q = m_w \frac{d^2 w}{dt^2} + c_w \frac{dw}{dt}$$

$$\frac{\partial M_{xx}}{\partial x} + \frac{\partial M_{xy}}{\partial y} - Q_x = m_{\psi_x} \frac{d^2 \psi_x}{dt^2} + c_{\psi_x} \frac{d\psi_x}{dt}$$

$$\frac{\partial M_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial M_{yy}}{\partial y} - Q_y = m_{\psi_y} \frac{d^2 \psi_y}{dt^2} + c_{\psi_y} \frac{d\psi_y}{dt}$$
(f Δ)

$$\begin{aligned} & \text{ if } X = \frac{1}{2} \sum_{\substack{n=1\\ n \neq 2}} \sum_{n$$

$$(\dot{\psi}_{y})_{i}^{n+\frac{1}{2}} = \frac{2\Delta t^{n}}{2+c_{i}^{n}\Delta t^{n}} (m_{ii}^{n})^{-1} \left(\frac{\partial M_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial M_{yy}}{\partial y} - Q_{y}\right)_{i}^{n} + \frac{2-c_{i}^{n}\Delta t^{n}}{2+c_{i}^{n}\Delta t^{n}} (\dot{\psi}_{y})_{i}^{n+\frac{1}{2}}$$

(49)

حال با داشتن مقادیر سرعت در وسط گام با استفاده از رابطهٔ (۳۸) مقادیر جابجاییها و دورانها، در انتهای هر بازهٔ زمانی محاسبه می شود [۳۵].

گامهای محاسباتی ساده روش آزادسازی دینامیکی همانند زیر میباشد:



يكنواخت

۴-۲- تحلیل صفحه نانوکامپوزیتی

در این قسمت نتایج عددی برای کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی گزارش میشود. ابتدا خواص مواد موثر کامپوزیت تقویت شده با نانولولههای کربنی تعیین میشود. ماده پلیمری [۱۶] برای فاز بستر انتخاب میشود. نانولولههای کربنی تک جداره (۱۰و۱۰) به عنوان فاز تقویت كننده مورد استفاده قرار مى گيرد. خواص مواد نانولولههاى کربنی تک جداره صندلی راحتی (۱۰و۱۰) مورد استفاده شده در این مقاله از [۱۶] آورده شده است که در جدول ۱ مشاهده می شود. نکته کلیدی جهت کاربرد درست قانون اختلاط ساده برای کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای $(j = 1,2,3) \eta_i$ كربنى تعيين درست ضرايب موثر نانولوله می باشد. در این مقاله ضرایب موثر نانولولهها η_1 و η_2 ، که در جدول ۲ مشاهده می شود از مرجع [۱۶] برگرفته شده است. این ضرایب از طریق انطباق مدول های الاستیک به دست آمده از قانون اختلاط ساده با نتایج حاصل از شبیهسازی دینامیک مولکولی [۷] بدست آمدهاند. همچنین فرض مى شود $\eta_2 = \eta_2 = G_{13} = G_{12}$ مى اشد. $\eta_3 = \eta_2$

۴-۲- ۱- تحلیل خطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی

در این قسمت مطالعه مقایسهای از تحلیل خطی

۱- عامل های حداکثر تکرارها، خطاهای باقیماندهٔ نیروهای داخلی و انرژی جنبشی سازه (
$$e_k, e_R, N_{\text{max}}$$
) تعیین داخلی و انرژی جنبشی سازه ($(e_k, e_R, N_{\text{max}})$ عین میشوند و $0 = n$ و $0 = \frac{1}{2} - \frac{1}{3}$ در نظر گرفته میشود.
۲- بردار $(x_k)^0$ را حدس زده یا محاسبه می گردد.
۳- نیروی نامیزان از رابطه (۴۱)، محاسبه می شود.
۴- اگر $a \ge \|nR\|$ ، کار پایان مییابد. در غیراینصورت، کار ادامه می یابد.
۵- ماتریسهای جرم و میرایی محاسبه می شوند.
۵- ماتریسهای جرم و میرایی محاسبه می شوند.
۷- اگر انرژی جنبشی سیستم $a \ge 2 \left[\frac{D_j^{n+\frac{1}{2}}}{2} \right]_{j=1}^{p}$ باشد
۷- اگر انرژی جنبشی سیستم $a \ge 2 \left[\frac{D_j^{n+\frac{1}{2}}}{2} \right]_{j=1}^{p}$ باشد λ ایران می یابد. در غیر اینصورت، کار بایان می یابد. در غیر اینصورت، دا م

۴- نتایج و بحث

در این قسمت ابتدا نتایج تحلیل غیرخطی صفحه ایزوتروپ و تابعی که برای مقایسه و اعتبار سنجی دقت معادلات و روش حل به کار گرفته شده، گزارش می شود، سپس مطالعه مقایسهای از نتایج تحلیل صفحه نانو کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با استفاده از روش آزادسازی دینامیکی با نتایج سایر مراجع انجام می پذیرد. پس از آن مطالعه پارامتری برای پاسخ غیرخطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی صورت می پذیرد.

۴–۱– تحلیل غیرخطی صفحه همسانگرد

برای اعتبار سنجی روش به کار گرفته شده و صحت معادلات، مقایسهای برای خمش غیرخطی صفحه همسانگرد با نسبت پواسن 0.316 = v انجام شده است. منحنی بی بعد بار-تغییر مکان در شکل ۲ نشان داده شده است. مشاهده می شود که نتایج به دست آمده مطابقت خوبی با حل لوی [۳۸] و یاماکی [۳۹] دارند.

پژوهش حاضر	مرجع[٢٣]	آباكوس		b/h
1/8090*1 ₋	1/412*1*	1/48*1·-*	UD	١٠
1/4274*1•_ <u>"</u>	۱/۴۸۶*۱۰-۳	۱/۵۷∗۱۰-۳	FG-V	
۱/۲۵۸۸ <i>*</i> ۱۰ ^{-۳}	۱/۳۱ ۸ *۱۰ ^{-۳}	۱/۳۶*۱۰ ^{-۳}	FG-X	
۱/۵•۲۱ * ۱• ^{-۳}	۱/۵۹۵ *۱۰ -۳	۱/۶V %۱۰ -۳	FG-O	
እ/ዮ۳ ፨ነ・ ⁻ ^۳	۸/۵۶*۱۰ ^{-۳}	×۱۰ ^{−۳}	UD	۲.
۹/۹۸۰۱*۱۰-۳	1/• ** 1• ^{-*}	۱/•۵ * ۱۰ ^{-۲}	FG-V	
۷/۱۶۱۲ *۱۰^{-۳}	۲/۲۹ <i>*</i> ۱۰ ^{-۳}	۲/۴۱ <i>*</i> ۱۰ ^{-۳}	FG-X	
1/1481*	۱/۲۰ *۱۰ ^{-۲}	۱/۲۵*۱۰ ^{-۲}	FG-O	
•/1894	•/1۶٩٨	•/1887	UD	۵۰
•/٣٣٣٩	•/٣٣٨۴	•/77•٣	FG-V	
•/1779	•/١٢٢٣	•/180.	FG-X	
۰/۲۸۰۵	۰/۳۰۸۵	•/7849	FG-O	

جدول ۳- بیشترین خیز بیبعد $\binom{W/_h}{h}$ صفحه نانوکامپوزیتی

۴-۲-۲-مقايسه نتايج غير خطى صفحه نانوكامپوزيتى

در شکل ۳ و ۴ مقایسهای بین نتایج تحلیل غیرخطی صفحه نانوکامپوزیتی با نتایج ارائه شده در [۱۶] و نتایج ارائه شده در [۳۰] انجام شده است. مشاهده می شود که نتایج تحلیل حاضر با نتایج [۱۶] مطابقت خوبی دارد. همچنین در شرایط تکیه گاهی گیردار نیز نتایج با [۳۰] همخوانی دارد.



نانوکامپوزیتها با چیدمانهای مختلف نانولولهها برای شرایط تکیه گاهی گیردار تحت بار یکنواخت $q_0 = -0.1MPa$ با ضخامت h = 2mm با نتایج مرجع [۲۳] و همچنین نتایج بدست آمده از شبیه سازی با نرم افزار آباکوس ارائه شده است.

جدول ۱- خواص مواد نانولولههای کربنی تک جداره (۱۰و ۱۰) (L=9.26nm, R=0.68nm, h=0.067nm, $v_{12}^{CNT} = 0.175$)

	,	,	<i>,</i> 11		/	
$ \begin{array}{c} \alpha_{22}^{CNT} \\ \left(10^{-6} \\ K \right) \end{array} $	$ \begin{array}{c} \alpha_{11}^{CNT} \\ \left(10^{-6} \\ K \right) \end{array} $	G_{12}^{CNT} (TPa)	Е <u>С</u> NТ 22 (ТРа)	Е ^{СNT} (ТРа)	دما (K)	
۵/۱۶۸۲	۳/۴۵۸۴	1/9440	٧/٠٨	0/8488	٣٠٠	
۵/۰۱۸۹	4/5261	1/9847	۶/93۴۸	۵/۵۳۰۸	۵۰۰	
4/2922	4/8844	1/9844	۶/۸۶۴۱	0/4144	γ	

جدول ۲- مدول الاستیک کامپوزیت PmPv/ نانولوله [۱۶]

ى[٧]	بک مولکول	ازی دینامب	شبيه س	ط سادہ	قانون اختلاه	
η_2	Е ₂₂ (GPa)	η_1	Е ₁₁ (GPa)	Е ₂₂ (GPa)	Е ₁₁ (GPa)	V [*] _{CNT}
•/984	۲/۲	٠/١۴٩	۹۴/۵۷	۲/۲	۹۴/۸	۰/۱۱
٠/٩۴١	۲/۳	۰/۱۵۰	15./.9	۲/۳	15./2	۰/۱۴
١ /٣٨ ١	٣/۵	•/149	۱۴۵/۰۸	٣/۵	140/8	٠/١٧

جدول ۳ بیشترین خیز بی بعد صفحه نانو کامپوزیتی را تحت بار یکنواخت برای کسر حجمی $V_{CNT}^{*} = 0.17$ نشان می دهد. مشاهده می شود که نتایج ارائه شده مطابقت خوبی با نتایج مرجع [۲۳] و آباکوس دارند. گفتنی است به کمک نسخه نسخه ۱–۲۰.۰ نرم افزار آباکوس، صفحه نانوکامپوزیتی با شرایط بالا مورد تحلیل قرار گرفته است. مدل سازی در نرم افزار با ایجاد شکل در محیط پوسته از نوع صفحه شروع افزار با ایجاد شکل در محیط پوسته از نوع صفحه شروع می شود، برای تعریف خواص ماده، ماده ی الاستیک از نوع لایه ای انتخاب می شود، تعداد معینی ماده که هر کدام خواص صفحه نانوکامپوزیتی تابعی در فاصله ای مشخص از 0=Zکامپوزیت انتخاب و مواد تعریف شده به ضخامت مورد نظر اختصاص داده می شود. برای مش بندی از تکنیک مش بندی



شکل ۵- مقایسه نتایج تحلیل غیرخطی و خطی صفحه نانو کامیوزیتی با شرایط تکیهگاهی گیردار



شکل ۶- مقایسه نتایج تحلیل غیرخطی و خطی صفحه نانو کامپوزیتی با شرایط تکیهگاهی ساده

ضخامت h = 2mm برای بیان نتایج تعریف شدهاند. مطالعه پارامتری جهت نشان دادن اثرات کسر حجمی نانولولهها، نوع توزیع نانولولهها، نسبت عرض به ضخامت صفحه، نسبت ابعادی صفحه و شرایط مرزی مختلف بر پاسخ غیرخطی انواع صفحات نانوکامپوزیتی تابعی و یکنواخت، انجام شده است.

شکلهای ۷ تا ۹ تغییرات بیشترین خیز بی بعد نسبت به بار را برای صفحه مربعی کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با توزیع یکنواخت و سه نوع توزیع تابعی تحت شرایط تکیهگاهی ساده با اثرات عرض به ضخامت متفاوت $\binom{b}{h} = 10,20,50$ را نشان میدهد. کسر حجمی متفاوت $V_{CNT} = 0.11$



شرایط تکیهگاهی گیردار

۴-۲-۳- مقایسه نتایج خطی و غیر خطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی

در این قسمت به مقایسه نتایج تحلیل غیر خطی با نتایج تحلیل خطی پرداخته شده است و اهمیت تحلیل غیر خطی برای بررسی اثرات واقعی توزیع تابعی نانولولههای کربنی در رفتار خمش صفحه نانوکامپوزیتی مورد بحث قرار گرفته است. شکل ۵ و ۶ مقایسه نتایج غیرخطی با نتایج خطی برای دو شرایط تکیهگاهی گیردار و ساده را نشان میدهد. همانطور که مشاهده میشود در هر دو شرایط تکیهگاهی با افزایش بار مکانیکی نتایج تحلیل خطی از نتایج تحلیل غیرخطی فاصله میگیرد. این اختلاف نتایج برای شرایط تکیهگاهی ساده نیلی بیشتر از شرایط تکیهگاهی گیردار میباشد. همچنین مشاهده میشود برای هردو شرایط تکیهگاهی در تحلیل خطی استفاده از توزیع تابعی به مراتب بهتر از توزیع یکنواخت است اما در تحلیل غیرخطی که نتایج واقعی تری ارائه میدهد فاصله بین نتایج توزیع های مختلف با توزیع تابعی کاهش مییابد.

۴-۲-۴ تحلیل غیر خطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی

در این بخش مطالعه پارامتری برای بررسی پاسخ انواع صفحات نانوکامپوزیتی تابعی و یکنواخت تحت بار عرضی یکنواخت مکانیکی انجام شده است. پارامترهای بیبعد ^W/_h،

و همچنین مقدار
$$\overline{M}=rac{Ma^2}{E_mh^4}$$
 ، $\overline{q}=rac{qa^4}{E_mh^4}$

مشاهده میشود که خیز بی بعد مرکزی برای صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با ضخامت نسبتا ضخیم $\binom{b}{h}=10$ ، کمتر میباشد. که در توضیح این مطلب علاوه بر ضخیم بودن صفحه، چون در چهار نوع مختلف صفحه نانوکامپوزیتی مورد مطالعه کسر جرمی یکسانی از نانولولهها استفاده شده است، بنابراین در نسبتهای عرض به ضخامت کمتر، میزان بیشتری از کسر حجمی نانولولهها در راستای ضخامت توزیع میشوند که این امر باعث استحکام بیشتر میشود.



صفحه نانوکامپوزیتی با شرایط تکیهگاهی ساده



شکل ۸- اثرات نوع چیدمان نانولولههای کربنی بر پاسخ غیرخطی صفحه نانوکامپوزیتی با شرایط تکیهگاهی ساده





مین ۲ - اوران نوع چینانان دانونوندهای تربیق بر پست غیرخطی صفحه نانوکامپوزیتی با شرایط تکیهگاهی ساده

علت در این است که با متمر کز کردن توزیع کسر حجمی نانولولههای کربنی در نزدیکی صفحه بالایی $Z = +\frac{h}{2}$ که محل اعمال بار یکنواخت فشاری است صفحه استحکام بیشتری در برابر بار اعمالی مییابد. مشاهده میشود که با افزایش بار مکانیکی، اختلاف خیز توزیع تابعی V شکل و توزیع تابعی X شکل در صفحات نازکتر، (b/h=50)، نسبت به صفحات ضخیمتر، (b/h=10,20)، در شرایط تکیهگاهی ساده بیشتر میشود. این مطلب مؤید این است که در این شرایط تکیهگاهی تراکم بیشتر نانولولهها در نزدیکی محل اعمال بار اثر مثبتتری در کاهش خیز صفحه نانوکامپوزیتی دارد.

شكلهاى ١٠ تا ١٣ منحنىهاى بيشترين خيز صفحه مربعى كامپوزيتى تقويت شده با نانولولههاى كربنى را براى كسر حجمىهاى متفاوت $(V_{CNT} = 0.11, 0.14, 0.17)$ تحت بار فشارى يكنواخت نشان مىدهد. قابل توجه است كه چهار نوع صفحه نانو كامپوزيتى در هر كسر حجمى داراى كسر جرمى يكسان (0.131, 0.165, 0.2)، چگالى كسر جرمى يكسان (0.131, 0.165, 0.2)، چگالى بستر برابر $m_{Cm}^3 = 1.15 \frac{g}{cm^3}$ و چگالى نانولولههاى كربنى برابر $m_{Cm}^3 = 1.15 \frac{g}{cm^3}$ مىباشد. مشاهده مىشود با افزايش ٢١ درصدى كسر حجمى نانولولهها از افزايش ٢١ درصدى كسر حجمى نانولولهها از درصدى در بيشترين خيز اتفاق مىافتد. همچنين با افزايش

 $V_{CNT} = 0.17$ به $V_{CNT} = 0.14$ از ۱۷/۵ درصدی از $V_{CNT} = 0.17$ به کاهش ۱۸ درصدی در بیشترین خیز مشاهده می شود. به طور کلی با افزایش ۳۵ درصدی از $V_{CNT} = 0.11$ به وجود $V_{CNT} = 0.17$ کاهش ۳۱ درصدی در بیشترین خیز به وجود می آید. علت این کاهش خیز این است که چون نانولوله های کربنی از مدول الاستیسیته بالایی برخوردار می باعث افزایش مدول استحکام صفحه نانوکامپوزیتی می شوند. افزایش کسر حجمی باعث افزایش کسر حجمی در اشکال مختلف توزیع نانولوله های کربنی به میزان تقریبا در اشکال منجر به کاهش خیز می شود.



شکل ۱۰– اثرات کسر حجمی نانولولهها با توزیع یکنواخت بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با تکیهگاه ساده



شکل ۱۱- اثرات کسر حجمی نانولولهها با توزیع تابعی ۷ شکل بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با تکیهگاه ساده



200

شکل ۱۲- اثرات کسر حجمی نانولولهها با توزیع تابعی O شکل بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با تکیهگاه ساده

ā

400

600

800

1000



شکل ۱۳ اثرات کسر حجمی نانولولهها با توزیع تابعی X شکل بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با تکیهگاه ساده

شکلهای ۱۴ تا ۱۷ اثرات نسبت ابعادی متفاوت بر پاسخ غیرخطی صفحات نانوکامپوزیتی را تحت بار یکنواخت فشاری نشان میدهد. کسر حجمی در نظر گرفته شده $V_{CNT}^{*} = 0.17$ و نسبت عرض به ضخامت 20 $\frac{b}{h}$ میباشد. با افزایش نسبت ابعادی، بیشترین خیز افزایش مییابد، زیرا صفحات بزرگتر در برابر بار عرضی راحت تر تغییر شکل میدان تاثیر گذاری چیدمانهای متفاوت کاسته میشود. علت آن را میتوان در توزیع بیشتر کسر حجمی تعیین شده از نانولولهها در صفحه y-x و کاهش میزان تراکم آنها در راستای ضخامت دانست.





شکل ۱۷- اثرات نسبت ابعادی β بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با توزیع X شکل نانولولهها و تکیهگاه ساده

شکلهای ۱۸ تا ۲۱ اثرات شرایط تکیهگاهی مختلف را بر پاسخ غیرخطی صفحات مربعی کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی تابعی و یکنواخت را تحت بار یکنواخت فشاری نشان میدهد. کسر حجمی $V_{CNT}^* = 0.17$ و نسبت عرض به ضخامت 20 = $\frac{b}{h}$ میباشد.. شرایط مرزی گیردار، ساده و غلتکی و دو شرط مرزی ترکیبی مورد بررسی قرار گرفته است. در ادامه منظور از SSSS و RRRR به ترتیب یعنی چهار لبه گیردار، ساده و غلتکی است. و منظور از SSSS و SSSS به ترتیب یعنی دو لبه مجاور هم گیردار-ساده و ساده- گیردار میباشند.





شکل ۱۴- اثرات نسبت ابعادی eta بر پاسخ صفحه

نانوکامپوزیتی با توزیع یکنواخت نانولولهها و تکیهگاه ساده



شکل ۱۵- اثرات نسبت ابعادی β بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با توزیع V شکل نانولولهها و تکیهگاه ساده



شکل ۱۶- اثرات نسبت ابعادی β بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با توزیع Ο شکل نانولولهها و و تکیهگاه ساده



شکل ۲۰- اثرات شرایط تکیهگاهی مختلف بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با توزیع تابعی O شکل نانولولهها



شکل ۲۱- اثرات شرایط تکیهگاهی مختلف بر پاسخ صفحه نانوکامپوزیتی با توزیع تابعی X شکل نانولولهها

مشاهده می شود که بیشترین خیز برای شرایط تکیه گاهی گیردار نسبت به حالت ساده و برای شرایط ساده نسبت به غلتکی کمتر می باشد. علت این است که شرط تکیه گاهی گیردار نسبت به شرط تکیه گاهی ساده و شرط تکیه گاهی ساده نسبت به شرط تکیه گاهی غلتکی درجه آزادی کمتری دارد و مقیدتر می باشد.

همچنین مشاهده می شود پاسخ شرط تکیه گاهی گیردار-ساده نزدیک به پاسخ شرط تکیه گاهی گیردار و ساده-گیردار نزدیک به پاسخ شرط تکیه گاهی ساده است، ولی نسبت به آنها اندکی تفاوت دارند، علت نزدیکی به مقادیر شرایط تکیه گاهی گیردار و ساده همراستا بودن دو لبه مقید شده با محور تغییر شکل صفحه می باشد و علت تفاوت اندک در متفاوت بودن درجه آزادی آنها می باشد.

شکلهای ۲۲ تا ۲۴ منحنیهای گشتاور بیبعد در راستای محور y را برای چیدمان های مختلف نانولوله ها و شرايط مختلف تكيه گاهى تحت بار فشارى يكنواخت نشان مىدهد. كسر حجمى نانولولهها برابر $V_{CNT}^{*}=0.17$ نسبت عرض به ضخامت 20 $b_h = 20$ و بار بی بعد 500 $\overline{q} = \overline{q}$ می باشد. مشاهده می شود که پاسخ غیر خطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با توزیع تابعی و یکنواخت نسبت به نوع چیدمان نانولولهها در بستر کامپوزیت و همچنین شرایط تکیه گاهی متفاوت می باشد. قابل بیان است که برای دو شرط تکیهگاهی ساده و غلتکی که دارای قید کمتری نسبت به شرط تکیه گاهی گیردار میباشند، کمترین و بیشترین مقدار گشتاور بی بعد در راستای محور y به ترتیب برای نانوکامپوزیتها با توزیع تابعی O شکل و X شکل نانولولهها اتفاق می افتد. از آنجا که در این حالت از شرایط تكيه گاهى لبه هاى صفحه گشتاور تحمل نمى كنند صفحات میانی $z=\pm rac{n}{2}$ کامپوزیتهای تقویت شده با نانولولههای کربنی تاثیر بیشتری در میزان صلبیت صفحه دارند. به طوریکه در حالت تابعی X شکل به دلیل اینکه صفحات بالا و پایین میزان بیشتری از کسرحجمی نانولولهها را دارا هسنتد بنابراین صلبیت بیشتری یافته و گشتاور بیشتری تحمل میکنند. همچنین در شرایط تکیهگاهی گیردار از آنجا که لبههای صفحه گشتاور تحمل می کنند حالت تابعی X شکل به دلیل شکل توزیع نانولولهها میزان بیشتری از گشتاور را در نواحی صفحه نانوکامپوزیتی نسبت به سایر اشکال توزیع نانولولهها ارائه مىدهد.



شکل ۲۵ اثرات نوع توزیع نانولولهها را تحت شرایط تکیهگاهی گیردار نشان میدهد. مشاهده میشود که تحت این شرایط عملکرد حالت تابعی X نسبت به بقیه حالات توزیع بهتر میشود.



شکل ۲۵- اثرات نوع چیدمان نانولولههای کربنی بر پاسخ غیرخطی صفحه نانوکامپوزیتی با شرایط تکیهگاهی گیردار

شکلهای ۲۶ و ۲۷ پاسخ غیر خطی صفحه نانوکامپوزیتی را تحت دو بار یکنواخت و سینوسی نشان میدهد. بار سینوسی $(\frac{\pi x}{a})\cos(\frac{\pi x}{a})$ برای بررسی پاسخ صفحه در نظر گرفته شده است. مشاهده میشود که در حضور بار سینوسی مقدار خیز صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی، برای هر دو حالت توزیع یکنواخت و تابعی نانولولهها، نسبت به بار یکنواخت کاهش می یابد.



کامپوزیتی تحت شرایط تکیهگاهی گیردار



شکل ۲۷- تاثیر نوع بارگذاری بر پاسخ صفحه مربعی نانو کامپوزیتی تحت شرایط تکیهگاهی غلتکی

شکلهای ۲۸ و ۲۹ پاسخ غیر خطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی را تحت بار یکنواخت $\overline{q} = 100$ و کسر حجمی $V_{CNT}^* = 0.17$ برای دو شرایط تکیهگاهی ساده و گیردار تحت گرادیان های دمایی متفاوت نشان می دهد. برای ایجاد گرادیان دمایی فرض شده است دمای سطح $\frac{h}{2} = Z$ در دمای اتاق X00K = mure به دمای سطح $\frac{h}{2} = Z$ متغیر است (T_{up}) . خواص وابسته به دمای ماده پلیمری استفاده شده در این تحلیل که بر گرفته از مرجع [17] می باشند در جدول ۱ ارائه شده اند.

مشاهده میشود که با افزایش بار حرارتی در هر دو شرایط تکیهگاهی گیردار و ساده در یک بار مکانیکی ثابت توزیع تابعی 0 شکل میزان خیز کمتری را نسبت با سایر اشکال توزیع نانولولههای کربنی ارائه میدهد. در پاسخهای غیر خطی صفحه کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی که تحت بار مکانیکی خالص بود مشاهده شد که توزیع تابعی 0 شکل بیشترین میزان خیز را دارد. اما هم اکنون در حضور بار حرارتی و با افزایش آن توزیع 0 شکل کمترین خیز را دارا می باشد. در توضیح این موضوع میتوان گفت در حضور بار حرارتی چون بیشترین میزان حرارت در سطح $\frac{h}{2} + Z$ است. بنابراین اشکال توزیعی که تراکم بیشتری از نانولولههای کربنی را در این سطح دارند بدلیل

برخوردار می شوند و به تبع آن نمی توانند باعث بهبود استحکام صفحه نانو کامپوزیتی در سطح اعمال بار گردند و از طرفی چون سطوح میانی (0 = Z) فاقد کسر حجمی بالا از نانولولههای کربنی هستند بنابراین این سطوح نیز استحکام کمتری در برابر بار مکانیکی- حرارتی دارا می باشند. از طرف دیگر توزیع تابعی 0 شکل چون تراکم نانولولههای کربنی خود را در سطوح میانی دارد بنابراین به دلایل ذکر شده پتانسیل بالاتری برای کاهش خیز صفحه نانوکامپوزیتی دارد.



مکانیکی - حرارتی با شرایط تکیهگاهی گیردار



مکل ۱۹- پاسخ صفحه مربعی نانو کامپوریدی تحت بار مکانیکی - حرارتی با شرایط تکیهگاهی ساده

predictions and experimental measurements. C. R. Physique 4(9): 993–2003.

- [5] Thostenson ET, Ren ZH, Chou TW (2001) Advances in the science and technology of carbon nanotubes and their composites: a review. Compos Sci Technol Composites Science and Technology 16(13): 1899–1912.
- [6] Griebel M, Hamaekers J (2004) Molecular Dynamics Simulations of the Elastic Moduli of Polymer–Carbon Nanotube Composites. Comput Meyhod Appl M 193(17): 1773–1788.
- [7] Han Y, Elliott J (2007) Molecular Dynamics Simulations of the Elastic Properties of Polymer/Carbon Nanotube Composites. Comp Mater Sci 39(2): 315–323.
- [8] Zhang CL, Shen HS, (2006) Temperaturedependent elastic properties of single-walled carbon nanotubes: Prediction from molecular dynamics simulation. Appl Phys Lett 89(8): 81904–81909.
- [9] Meo M, Rossi M, (2006) Prediction of Young's modulus of single wall carbon nanotubes by molecular-mechanics based finite element modelling. Compos Sci Technol 66(11): 1597– 1605.
- [10] Fidelus JD, Wiesel E, Gojny FH, Schulte K, Wagner HD (2005) Thermo-mechanical properties of randomly oriented carbon/epoxy nanocomposites. Composites Part A: Composites Part A 36(11): 1555–1561.
- [11] Sun CH, Li F, Cheng HM, Lu GQ (2005) Axial Young's modulus prediction of single-walled carbon nanotube arrays with diameters from nanometer to meter scales. Appl Phys Lett 87(19): 1555–1561.
- [12] Ming Li, Kang ZH, Yang P, Meng X, Lu Y (2013) Molecular dynamics study on carbon/epoxy buckling of single-wall carbon nanotube- based intramolecular junctions and influence factors. Comp Mater Sci 67(15): 390–396.
- [13] Zhang CH-L, Shen HS (2006) Buckling and postbuckling analysis of single-walled carbon nanotubes in thermal environments via molecular dynamics simulation. Carbon 44(13): 2608–2616.

- [15] Vodenitcharova T, Zhang LC (2006) Bending and local buckling of a nanocomposite beam reinforced by a single-walled carbon nanotube. Int J Solids Struct 43(10): 3006–3024.
- [16] Shen HS (2009) Nonlinear bending of functionally graded carbon nanotube-reinforced composite

۵- نتیجه گیری

در کار حاضر پاسخ غیرخطی صفحات کامپوزیتی تقویت شده با نانولولههای کربنی با یک نوع توزیع یکنواخت و سه نوع توزیع تابعی که در معرض بار مکانیکی- حرارتی قرار دارد، با استفاده از روش آزادسازی دینامیکی مورد مطالعه قرار گرفت. خواص مواد صفحه نانوکامپوزیتی در راستای ضخامت متغیر است و بر اساس قانون اختلاط ساده به دست آمده است. مطالعه پارامتری بر روی اثرات کسر حجمی نانولولهها، نوع چیدمان نانولولهها، نسبت عرض به ضخامت و نسبت ابعادی صفحه نانوكامپوزيتى و شرايط تكيه گاهى متفاوت انجام شده است. نتایج بدست آمده نشان میدهد که نوع چیدمان تابعی V شکل در شرایط تکیهگاهی ساده میزان کمتری از خیز را در برابر اعمال بارهای مکانیکی دارد. این در حالی است که برای این نوع از بارگذاری، در شرایط تکیهگاهی گیردار چیدمان تابعی X شکل کمترین خیز را نسبت به سایر اشکال توزیع دارد. بر اساس بررسی های انجام شده می توان نتیجه گرفت که استفاده از چیدمانهایی که میزان تراکم نانولولهها در محل اعمال بار بیشتر باشد در کاهش میزان خیز صفحه موثر است و به همین دلیل نیز تاثیر مثبت استفاده از چیدمان تابعی در صفحات نازکتر بیشتر می شود. همچنین مشاهده شد که چیدمان تابعی X شکل میزان گشتاور بیشتری را نسبت به سایر اشکال توزیع می تواند تحمل کند. گفتنی است که در حضور بار مکانیکی – حرارتی، با افزایش گرادیان دمایی در راستای ضخامت صفحه توزیع تابعی O شکل میزان خیز کمتری را در شرایط تکیهگاهی گیر دار و ساده دارد. لذا می توان گفت که نوع بارگذاری و شرایط تکیه گاهی متفاوت بر انتخاب نوع چیدمان نانولولهها جهت رسیدن به حالت مطلوب طراحان موثر است.

مراجع

- Kroto HW, Heath JR, O'Brien SC, Cur RF, Smalley E (1985) C60: Buckminsterfullerene. Nature 318(14): 162–163.
- [2] Lijima S (1991) Helical microtubules of graphitic carbon. Nature 354(4): 56–58.
- [3] Esawi AMK, Farag MM (2007) Carbon nanotube reinforced composites: Potential and current challenges. Mater Design 28(9): 2394–2401.
- [4] Ruoff RS, Qian D, Liu WK (2003) Mechanical properties of carbon nanotubes: theoretical

under the action of moving load. Appl Math Model 36(4): 1371–1394.

- [28] Wang ZX, Shen HS (2012) Nonlinear dynamic response of nanotube-reinforced composite plates resting on elastic foundations in thermal environments. Nonlinear Dynam 70(1): 1371– 1394.
- [29] Alibeigloo A (2012) Static analysis of functionally graded carbon nanotube-reinforced composite plate embedded in piezoelectric layers by using theory of elasticity. Compos Struct 95: 612–622.
- [30] Lei ZX, Leiw KM, Yu JK (2013) Large deflection analysis of functionally graded carbon nanotubereinforced composite plates by the element-free kp-Ritz method Comput. Methods Appl. Mech. Engrg 256: 189–199.
- [31] Shen HS, Zhu ZH (2012) Postbuckling of sandwich plates with nanotube-reinforced composite face sheets resting on elastic foundations. Eur J Mech A-Solid 35(4): 10–21.
- [32] Wang ZH, Shen HS (2012) Nonlinear vibration and bending of sandwich plates with nanotubereinforced composite face sheets. Compos Part B-Eng 43(2): 411–421.
- [33] Reddy JN (2004) Mechanics of laminated composite plates and shells: theory and analysis. CRC Press London New York Washington. 132– 137.
- [34] Rezaee Pajand M, Alamatian J (2010) The Dynamic relaxation method using new formulation for fictitious mass and damping. Struct Eng Mech 34(1): 109–133.
- [35] Zhang LC, Kadkhodayan M, Mai YW (1994) Development of the maDR method. Comput Struct 52(1): 1–8.
- [36] Underwood P (1983) Dynamic relaxation, in computational method for transient analysis. 245– 265.
- [37] Golmakani ME, Kadkhodayan M (2011) Nonlinear bending analysis of annular FGM plates using higher-order shear deformation plate theories. Compos Struct 93(2): 973–982.
- [38] Levy S (1942) Bending of rectangular plates with large deflections. Naca-Tr 846: 501–512.
- [39] Yamaki N (1961) Influence of large amplitudes on flexural vibrations of elastic plates. ZAMM 41(12): 501–512.

plates in thermal environments. Compos Struct 19(1): 9–19.

- [17] Shen HS, Zhang LC (2010) Thermal buckling and postbuckling behavior of functionally graded carbon nanotube-reinforced composite plates. Mater Design 31(7): 3403–3411.
- [18] Wang ZX, Shen HS (2011) Nonlinear vibration of nanotube-reinforced comp osite plates in thermal environments. Comp Mater Sci 50(8): 2319–2330.
- [19] Shen HS (2011) Postbuckling of nanotubereinforced composite cylindrical shells in thermal environments, Part I: Axially-loaded shells. Compos Struct 93(8): 2096–2108.
- [20] Shen HS (2011) Postbuckling of nanotubereinforced composite cylindrical shells in thermal environments, Part II: Pressure-loaded shells. Compos Struct 93(10): 2496–2503.
- [21] Shen HS (2012) Thermal buckling and postbuckling behavior of functionally graded carbon nanotube-reinforced composite cylindrical shells. Compos Part B-Eng 43(3): 1030–1038.
- [22] Shen HS, Xiang Y (2012) Nonlinear vibration of nanotube-reinforced composite cylindrical shells in thermal environments. Comput. Methods Appl. Mech. Engrg 213(216): 196–205.
- [23] Zhu P, Lei ZX, Liew KM (2012) Static and free vibration analyses of carbon nanotube-reinforced composite plates using finite element method with first order shear deformation plate theory. Compos Struct 94(4): 1450–1460.
- [24] Jafari Mehrabadi S, Sobhani Aragh B, Khoshkhahesh V, Taherpour A (2012) Mechanical buckling of nanocomposite rectangular plate reinforced by aligned and straight single-walled carbon nanotubes Compos Part B-Eng 43(4): 2031– 2040.
- [25] Sobhani Aragh B, Nasrollah Barati AH, Hedayati H (2012) Eshelby–Mori–Tanaka approach for vibrational behavior of continuously graded carbon nanotube-reinforced cylindrical panels. Compos Part B-Eng 43(4): 1943–1954.
- [26] Ke LL, Yang J, Kitipornchai S (2010) Nonlinear free vibration of functionally graded carbon nanotube-reinforced composite beams. Compos Struct 92(3): 676–683.
- [27] Yas MH, Heshmati M (2012) Dynamic analysis of functionally graded nanocomposite beams reinforced by randomly oriented carbon nanotube