

ماهنامه علمى پژوهشى

مهندسی مکانیک مدرس





روشی هندسی جهت بررسی خواص مکانیکی کامیوزیتهای تقویت شده با ذرات

حامد خضرزا*ده* ^{*}

استادیار، دانشکده مهندسی عمران و محیط زیست، دانشگاه تربیت مدرس، تهران

^{*} تهران، صندوق پستى 431-1415 khezrzadeh@modares.ac.ir ،14115

چکیده
بررسیهای صورت گرفته بر روی ریزساختار برخی از مواد پرکاربرد در مهندسی بیانگر این امر هستند که ریزساختار برخی از این مواد در مقیاس
های مختلف طول از الگوهای یکسانی پیروی میکنند. با توجه به این که الگوهای اشاره شده در مقیاسهای مختلف تکرار میشوند میتوان کل
ریزساختار ماده را بهصورت مجموعهای از زیرساختارهای متناوب درنظر گرفت. روش همگنسازی با فرض ریزساختار متناوب یکی از روشهای
پرکاربرد در شبیهسازی رفتار مکانیکی مواد کامپوزیت با در نظر گرفتن هندسه توزیع الیاف میباشد. در این تحقیق روش همگنسازی برای مواد
با ریزساختار متناوب تعمیم داده شده است. در تعمیم این روش اثرات ریزساختار در مقیاسهای مختلف در یک فرایند همگنسازی چند مرحلهای
در نظر گرفته شده است. در هریک از مراحل همگنسازی هندسه مبتنی بر واقعیت ریزساختار ماده جهت تعیین خواص سلول مربوطه ایجاد شده
و ویژگیهای مکانیکی آن محاسبه میشوند. با استفاده از این روش تاثیر اندازه و درصد حجمی هرکدام از ذرات فاز مسلحکننده و همچنین اثرات
برهم کنش بین ذرات در داخل ریزساختار درنظر گرفته می شود. نتایج حاصل از تئوری ارائه شده با نتایج حاصل از مطالعات آزمایشگاهی بر روی
کامپوزیتهای مسلحشده با ذرات مقایسه شده است. براساس نتایج این مقایسه تطابق مناسبی بین نتایج بدست اَمده ار تئوری فوق با دادههای
آزمایشگاهی وجود دارد.

اطلاعات مقاله مقاله پژوهشی کامل دریافت: 10 آذر 1394

پذیرش: 22 بهمن 1394 ارائه در سایت: 15 اسفند 1394 کلید واژگان: کامپوزیتهای دانهای همگنسازی میکرومکانیک خواص مکانیکی سلول واحد

Geometrical method for determination of mechanical properties of particle reinforced composites

Hamed Khezrzadeh*

Faculty of Civil and Environmental Engineering, Tarbiat Modares University, Tehran, Iran * P.O.B. 14115-143, Tehran, Iran, khezrzadeh@modares.ac.ir

ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper Received 01 December 2015 Accepted 11 February 2016 Available Online 05 March 2016

Keywords:
Particulate Composites
Homogenization
Micromechanics
Mechanical Properties
Unit Cell

ABSTRACT

Research on microstructure of main engineering materials revealed that some of these materials exhibit similar microstructure patterns at different length scales. Since these patterns are replicated at different length scales the whole microstructure can be viewed as a set of periodic substructures. Homogenization technique for periodic microstructures has found many applications in simulation of composite materials by considering the geometry of fibers distribution. In this study a homogenization technique for periodic microstructures is developed. In this generalization a multi-step homogenization is being used. In each step of homogenization the geometry which is coincident with the true microstructure is produced to maintain the properties of the mechanical properties of the related cell. By using the presented method, effect of size and grading of each of the reinforcing phases and the interaction between fibers is taken into account. The results of the presented theory are compared with the existing experimental data on the particle reinforced composites. Good agreement between the presented theory and experimental data is found.

آنها درنظر گرفته نشده است. از اولین مطالعات صورت گرفته بر روی رفتار مواد که در آن اثر ریزساختار ماده بر رفتار مکانیکی مورد بررسی قرار گرفته است می توان به مطالعات اشلبی [1-3] بر روی اینکلوژنهای بیضی گون اشاره کرد. بر پایه این تحقیقات، بررسیهای بسیاری بر روی جنبههای متعددی از رفتار میکرومکانیکی مواد صورت گرفته است. با استفاده از نتایج این تحقیق مطالعاتی در جهت تعیین خواص مکانیکی مواد صورت پذیرفته است که از آن جمله می توان به ارائه روش اینکلوژن معادل [5,4] اشاره نمود که توسط محققان بسیاری برای بررسی خواص مکانیکی مواد کامپوزیت مختلف مورد

1- مقدمه

تعیین خواص مکانیکی مواد کامپوزیت بهعنوان یکی از پرکاربردترین مواد در کاربردهای مختلف مهندسی، همواره یکی از چالشهای اصلی در زمینه توسعه کاربردهای مواد مرکب بوده است. با توجه به قدمت و گستردگی استفاده از این گونه مواد تلاشهای بسیاری در زمینه تعیین خواص مختلف مواد کامپوزیت صورت پذیرفته است. بسیاری از این تحقیقات برپایه فرضیات ساده شده و در جهت برآورده کردن نیازهای کاربردی صورت گرفتهاند و از این رو روشهای مبتنی بر واقعیت رفتار ییچیده واقع شده در ریزساختار ماده در

استفاده قرار گرفته است.

از دیگر مطالعات صورت گرفته در زمینه خواص مکانیکی مواد مرکب می توان به مطالعات صورت گرفته بر روی مواد با ریز ساختار متناوب اشاره نمود [6-9]. خواص این گونه از مواد با استفاده از خاصیت تکرارشوندگی ریزساختار و روش اینکلوژن معادل مورد بررسی قرار می گیرد. علی رغم اینکه این روش برای بررسی ریزساختار منظم و متناوب استفاده شده است اما بررسیها بر روی موادی با توزیع تصادفی فاز مسلح کننده نشان دهنده این امر است که با استفاده از این روش و با تخمین ریزساختار ناهمگن با معادل متناوب آن می توان ویژگی های مکانیکی رفتار مواد را به نحوی مناسب تعیین کرد [9-6]. تحقیقات بسیاری بر روی خواص مکانیکی با ریزساختار متناوب توسط محققان مختلف صورت گرفته است. که از آن جمله می توان به [11,10] اشاره نمود که در این پژوهشها خواص الاستیک برای ساختارهای متناوب با ذرات تقویت کننده پوششدار در تمرکز بالای ذرات بدست آمده است. از این روش برای تحلیل میدانهای الکترواستاتیکی در محیطهای پیزوالکتریک با توزیع متناوب ذرات استفاده شده است [13,12]. مرور جامعی از انواع روشهای شبیه سازی میکرومکانیکی رفتار مواد در مراجع ذیل ارایه شده است [14,9-18] .

در بسیاری از مواد کامپوزیت دانهای از ذرات مسلح کننده با اندازههای متفاوت استفاده می شود. به عنوان نمونهای از این مواد می توان به بتن اشاره نمود که در آن توزیع ذرات مسلح کننده مقیاسهای وسیعی از طول را پوشش میدهند. تحقیقات صورت گرفته بر روی ریزساختار بتن با استفاده از بررسی سطوح شکست در این ماده بیانگر وجود الگوهای تکرار شونده در مقیاسهای مختلف مى باشند [21-19]، اين الگوها با استفاده از مفاهيم مطرح شده در هندسه فراكتالي [22] قابل باز توليد ميباشند.

وجود ذرات با مقیاسهای متفاوت در داخل ریزساختار بهعنوان منبعی برای پدیده تاثیر اندازه ابر خواص ماده خواهد بود. با توجه به اهمیت درنظر گرفتن اثرات ذرات با اندازههای مختلف در تحقیق پیشرو خواص مکانیکی مواد با ساختار متناوب در مقیاسهای مختلف طول مورد بررسی قرار می-گیرد. ساختار متناوب در مقیاسهای مختلف با استفاده از روش تعیین خواص مکانیکی ساختارهای متناوب برای هر مقیاس طول محاسبه شده و بسته به نحوه توزیع ذرات در داخل ساختار ماده مدل هندسی مناسبی ارائه خواهد شد که مبتنی بر ریزساختار واقعی ماده باشد. نتایج حاصل از این روش با نتایج آزمایشهای صورت گرفته بر روی مواد کامپوزیت مختلف با فاز مسلح کننده ذرهای مقایسه شده است و نتایج این مقایسه بیانگر آن است که این مدل تطابق خوبی در مدلسازی رفتار این مواد دارد.

2- مبانی هندسی روش ارایه شده

همانگونه که اشاره شد هدف از این روش بررسی رفتار مواد کامپوزیت دانهای با ریزساختار متناوب مشابه در مقیاسهای مختلف طول است. برای این منظور ساختار ماده به سلولهای متناوب در مقیاسهای مختلف تقسیم می شود. آرایش هندسی قرار گیری ذرات در داخل این سلولها فرمهای مختلفی از جمله مکعبی ساده fcc ،bcc ،2 و غیره هستند. با توجه به نحوه آرایش قرارگیری ذرات در سلول پایه در مرحلههای بعدی با توجه به نسبت حجمی ذرات فاز مسلح کننده سلولهای بعدی تشکل خواهد شد و از خواص مكانيكي سلول پيش از آنها بهعنوان خواص ماتريس براي آنها استفاده

خواهد شد. این فرایند برای ذرات مختلف موجود در ساختار ماده ادامه خواهد یافت تا اثر تمامی ذرات درنظر گرفته شوند. در شکل 1 سلسله مراتب درنظر گرفته شده برای سلولهای اشاره شده نشان داده شده است.

با استفاده از شکل شماتیک ارایه شده مدل هندسی برای درنظر گرفتن اثرات ذرات در مقیاسهای مختلف شرح داده شده است. در حقیقت در این فرایند شبیهسازی موقعیت هندسه ذرات در داخل ریزساختار بهصورت یک ساختار تناوبی در مقیاسهای متناوب در نظر گرفته میشود بدین ترتیب روش تحلیل بر پایه انجام محاسبات در مقیاسهای متفاوت خواهد بود. در حقیقت بسته به این که ذرات موجود در ماده کامپوزیت در چه محدوده ابعادی هستند مدل متناوب در مقیاسهای مختلف تولید خواهد شد و بر پایه روش ارایه شده خواص الاستیک نهایی بدست خواهد آمد.

در مدل هندسی شماتیک ارایه شده در شکل 1 فرض بر آرایش هندسی مکعبی ساده با فاز مسلح کننده کروی بوده است. اما باید به این نکته توجه داشت که این مدل هندسی قابلیت تعمیم به فرمهای مختلف حاصل از یک فاز مسلح کننده با شکل بیضی گون و سلول مکعب مستطیل را نیز دارا است. بنابراین با استفاده از این مدل هندسی آرایشها و فرمهای مختلفی قابل مدل سازی هستند.

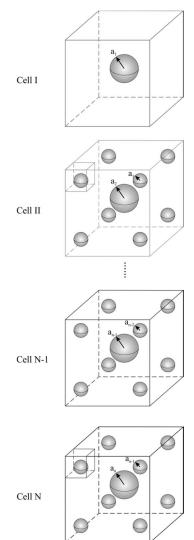


Fig. 1 Geometrical model of particles arrangement inside subsequent

شکل 1 مدل هندسی آرایش ذرات در داخل سلولهای متعاقب

¹ Size Effect ² Simple Cubic

3- مبانى مىكرومكانىك تئورى يىشنهادى

در این بخش مبانی همگنسازی براساس کرنش ویژه ابرای مواد با ریزساختار متناوب ارایه میشود. این روش مبتنی بر مفهوم اینکلوژن معادل است که برای اولین بار توسط مورا [4] ارایه گردید. روش اینکلوژن معادل بصورت گستردهای در شبیهسازی رفتار مواد کامپوزیت مورد استفاده قرار گرفته است. در این بخش روش بررسی رفتار میکرومکانیکی مواد با ریزساختار متناوب مورد بررسی قرار خواهند گرفت و سپس نتایج آن برای سلول پایه (سلول شماره 1) با فرض توزیع مکعبی ساده ارایه خواهد شد.

توزیع متناوب ذرات مسلح کننده در ریزساختار مواد کامپوزیت منجر به ایجاد میدانهای تنش و کرنش متناوب خواهد شد. روش ریاضی برای مدلسازی چنین میدانهایی استفاده از سری فوریه برای میدانهای جابجایی است. یک سلول مکعب- مستطیلی را درنظر بگیرید، این سلول بصورت رابطه (1) تعریف میشود،

$$V := \{x \mid -b_i \le x_i \le b_i, j = 1, 2, 3\} \tag{1}$$

که در آن b_j برابر با نیمی از طول ضلع سلول در جهت j است. برای موادی با ساختار متناوب می توان ویژگیهای ماده را بصورت رابطه $\mathbb{C}(x+d)=\mathbb{C}(x)$

که در رابطه فوق $m_{j}g$ و $m_{j}g$ و $m_{j}g$ و $m_{j}g$ اعداد صحیح دلخواه هستند. با توجه به شرط متناوب بودن ریزساختار میدانهای جابجایی نیز متناوب خواهند بود. با استفاده از بسط سری فوریه میدان جابجایی داریم [7]:

$$u_i(\mathsf{X}) = \sum_{\xi \in \Lambda'} \hat{u}_i(\xi) e^{i\mathsf{X}.\xi} \tag{3}$$

که در رابطه فوق

$$\hat{u}_i(\xi) = \frac{1}{|V|} \int_V u_i(x) e^{-ix \cdot \xi} dx \tag{4}$$

و |V| حجم سلول واحد است. به روش مشابه میتوان کرنش ویژه |V| حجم سلول واحد است. به روش مشابه عدد، داریم: $\varepsilon_{kl}^{t}(\mathbf{X})^{2}$ و کرنش آشفتگی $\varepsilon_{kl}^{t}(\mathbf{X})$ و کرنش آشفتگی

$$\varepsilon_{kl}^*(\mathsf{X}) = \sum_{\xi \in \Lambda'} \hat{\varepsilon}_{kl}^*(\xi) e^{i\mathsf{X}.\xi} \tag{5}$$

که در رابطه فوق

$$\hat{\varepsilon}_{kl}^{*}(\xi) = \frac{1}{|V|} \int_{V} \varepsilon_{kl}^{*}(\mathbf{x}) e^{-i\mathbf{x}.\xi} d\mathbf{x}$$

$$\varepsilon_{kl}^{d}(\mathbf{x}) = \frac{1}{2} \left\{ \varepsilon_{k,l}^{d} + \varepsilon_{l,k}^{d} \right\}$$

$$= \frac{i}{2} \sum_{k=1}^{\infty} \left[\xi_{k} \hat{u}_{l}^{d}(\xi) + \xi_{l} \hat{u}_{k}^{d}(\xi) \right] e^{i\mathbf{x}.\xi}$$
(7)

با استفاده از عبارتهای فوق، رابطه بین تنش و کرنش در داخل سلول واحد تعیین خواهد شد. فرض کنید که میدان تغییر شکل یکنواخت \mathbf{u}^0 به سلول واحد اعمال شده است. در صورتی که سلول واحد دارای ساختار همگن باشد اعمال میدان جابجایی یکنواخت باعث ایجاد کرنش یکنواخت در ماده همگن خواهد شد:

$$u^0 = x. \varepsilon \tag{8}$$

وجود ناهمگونی در داخل ریزساختار ماده منجر به ایجاد آشفتگی در میدان کرنش یکنواخت میشود. این آشفتگی با تعریف میدان کرنش آشفتگی $\varepsilon_{ij}^{(\alpha)}(x)$ در نظر گرفته میشود. با استفاده از روش اینکلوژن معادل [4]، شرط

$$\sigma_{ij}(\mathbf{X}) = \begin{cases} C_{ijkl}^{\Omega} [\varepsilon_{kl}^0 + \varepsilon_{kl}^d(\mathbf{X})] = & \mathbf{X} \in \Omega \\ C_{ijkl}^{M} [\varepsilon_{kl}^0 + \varepsilon_{kl}^d(\mathbf{X}) - \varepsilon_{kl}^*(\mathbf{X})] & . \\ C_{ijkl}^{M} [\varepsilon_{kl}^0 + \varepsilon_{kl}^d(\mathbf{X})] & \mathbf{X} \in M \end{cases}$$
(9)

که در رابطه فوق Ω نشان دهنده ناهمگونی و M بیانگر ماتریس میباشد. بنابراین با استفاده از رابطه فوق مشخص می شود که کرنش ویژه همگنساز صرفا در ناحیه ناهمگونی اعمال می شود. از این رو با توجه به عدم وجود کرنش ویژه در نواحی ماتریس می توان تنش برای کل ماده کامپوزیت را بصورت زیر بازنویسی کرد:

$$\sigma_{ii}(\mathsf{X}) = C_{iikl}^{\mathsf{M}} \left[\varepsilon_{kl}^{\mathsf{0}} + \varepsilon_{kl}^{\mathsf{d}}(\mathsf{X}) - \varepsilon_{kl}^{*}(\mathsf{X}) \right] \quad \mathsf{X} \in V \tag{10}$$

با استفاده از رابطه فوق معادله تعادل در صورت عدم وجود نیروهای بدنهای بصورت رابطه (11) در خواهد آمد:

$$\sigma_{ij,j}(\mathbf{x}) = C_{ijkl}^{\mathbf{M}} \left[\varepsilon_{kl}^{0} + \varepsilon_{kl}^{d}(\mathbf{x}) - \varepsilon_{kl}^{*}(\mathbf{x}) \right]_{,j}$$

$$= 0, \qquad \mathbf{x} \in V$$
(11)

با جایگزینی کرنش آشفتگی از رابطه (6) و پس از انجام محاسبات جبری خواهیم داشت [7]:

$$\varepsilon_{ij}^{d}(\mathbf{X}) = \sum_{\xi \in \Lambda'} \Gamma_{ijmn}(\xi) \hat{\varepsilon}_{mn}^{*}(\xi) e^{-\mathbf{1}\mathbf{X}.\xi}$$
 (12)

که در رابطه فوق برای حالتی که ناهمگونی و ماتریس همسانگرد باشند $\Gamma_{iimn}(\xi)$

$$\Gamma_{ijmn}(\xi) = \frac{1}{2\xi^2} \left[\xi_j (\delta_{il} \xi_k + \delta_{ik} \xi_l) + \xi_i (\delta_{jl} \xi_k + \delta_{jk} \xi_l) \right] - \frac{1}{1 - \nu} \frac{\xi_i \xi_j \xi_k \xi_l}{\xi^4} + \frac{\nu}{1 - \nu} \frac{\xi_i \xi_j}{\xi^2} \delta_{kl}$$
(13)

در رابطه فوق $\xi^3_1+\xi^2_2+\xi^2_1+\xi^2_2=\xi^3_2$ و ν ضریب پواسون ماتریس است. با استفاده از شرط همسازی تنش در رابطه (9)، رابطه بین تنش ثابت دوردست و میدان کرنش آشفتگی و کرنش ویژه بصورت رابطه (14) تعریف میشود:

$$\varepsilon^0 = \mathbb{A}^{\Omega} : \varepsilon^*(\mathsf{X}) - \varepsilon^d(\mathsf{X}) \tag{14}$$

که در رابطه فوق $\mathbb{C}^M:\mathbb{C}^M=(\mathbb{C}^M-\mathbb{C}^\Omega)^{-1}$. با استفاده از روابط میکرومکانیک حاکم بر مواد با ریزساختارهای متناوب و با فرض مدل سازی توزیع کرنش ویژه در داخل ناهمگونی با میانگین آن $(\overline{\mathcal{E}}_{mn}^*)$ بر روی حجم، رابطه بین کرنش ویژه و کرنش ثابت اعمالی با استفاده از رابطه (6) در دور دست بصورت رابطه (15) تعریف می گردد:

$$\varepsilon_{ij}^{0} = A_{ijmn}^{\Omega} \bar{\varepsilon}_{mn}^{*} - \sum_{\xi \in \Lambda'} f_{\Omega} \Gamma_{ijmn}(\xi) t(\xi) t(-\xi) \bar{\varepsilon}_{mn}^{*}$$
 (15)

که در رابطه فوق f_Ω نسبت حجمی ناهمگونیها است. در رابطه فوق از میانگین حجمی کرنش ویژه در داخل حجم ناهمگونی استفاده شده است. برای تعریف این میانگین نیاز به تعریف تابع $t(\xi)$ بصورت رابطه (16) است:

$$t(\xi) = \frac{1}{|\Omega|} \int_{\Omega} e^{i\mathbf{x}\cdot\xi} d\mathbf{x}$$
 (16)

با تعریف $T(\xi) = t(\xi)t(-\xi)$ ، تانسور اشلبی برای ساختارهای تناوبی بصورت رابطه (17) تعریف می شود [7]:

$$S_{ijmn}^{\Omega} = \sum_{\xi \in \Lambda'} f_{\Omega} \Gamma_{ijmn}(\xi) T(\xi)$$
 (17)

تانسور اشلبی تعریف شده توسط رابطه فوق وابسته به هندسه، نحوه توزیع الیاف و خواص الاستیک ماتریس میباشد. تابع تعریف کننده تانسور اشلبی برای آرایشهای مختلف ذرات در داخل ریزساختار در بخش بعد تعریف شده است. با استفاده از تانسور اشلبی رابطه بین کرنش اعمال شده در

ساز گاری تنش در ماده همگنسازی شده را می توان بصورت زیر بیان کرد:

¹ Eigenstrain

² Disturbance

$$+15(1-2\nu-\rho^{2})\delta_{mn}\bar{x}_{m}\bar{x}_{n} +15(\nu-\rho^{2})(\delta_{im}\bar{x}_{j}\bar{x}_{n}+\delta_{in}\bar{x}_{j}\bar{x}_{m}+\delta_{jm}\bar{x}_{i}\bar{x}_{n}+\delta_{jn}\bar{x}_{i}\bar{x}_{m}) +15(7\rho^{2}-5)\bar{x}_{i}\bar{x}_{j}\bar{x}_{m}\bar{x}_{n}$$
(23)

که در رابطه فوق |x| ، |x| ، |x| ، |x| و |x| بردار متصل کننده مرکز ناهمگونی به نقطه مدنظر برای تعیین میدان تنش میباشد.

در این قسمت مبانی روش به کار رفته برای درنظر گرفتن اثرات برهم کنش ذرات شرح داده خواهد شد. ساختار نشان داده شده در شکل 1 برای سلول واحد شماره 2 را درنظر بگیرید که در آن ذره بزرگتر در مرکز واقع شده است و هشت ناهمگونی کوچکتر در اطراف آن قرار گرفتهاند. برداری که مرکز هر یک از ناهمگونیهای کوچکتر شماره 1 تا 8 را به مرکز ناهمگونی بزرگتر متصل می کند با c_i مشخص شده است. در این مرحله فرض می شود که مجددا یک سلول واحد از نوع مکعبی ساده داشته باشیم که خواص الاستیک همگنسازی شده ماتریس آن از مرحله قبلی محاسبه شده است. برای درنظر گرفتن اثرات برهم کنش ذرات در داخل این ساختار فرض میشود که اثرات ذرات کوچکتر بر یکدیگر ناچیز باشد و بنابراین تاثیر میدان تنش ایجاد شده توسط آنها در محدوده ناهمگونی بزرگتر محاسبه میشود. برای درنظر گرفتن همزمان اثرات ناهمگونیهای کوچکتر و ناهمگونی جدید، علاوه بر مساله همگنسازی ناشی از بارگذاری در بینهایت بایستی یک مساله همگنسازی ناشی از میدان تنش ایجاد شده توسط ذرات کوچک در محدوده (24) ذره جدید معرفی شده (Ω_2) صورت پذیرد. این مساله به صورت رابطه تعریف می شود [23]:

$$\begin{split} \sigma_{ij}(\zeta) &= \\ & \begin{cases} C_{ijkl}^{\Omega_2}[D_{klmn}^{\mathrm{E},\Sigma}(\zeta)\bar{\varepsilon}_{mn}^* + \varepsilon_{kl}^{d(2)}(\zeta)] = & \zeta \in \Omega \\ C_{ijkl}^{\mathrm{M}}[D_{klmn}^{\mathrm{E},\Sigma}(\zeta)\bar{\varepsilon}_{mn}^* + \varepsilon_{kl}^{d(2)}(\zeta) - \varepsilon_{kl}^{*(2)}(\zeta)] & \cdot \\ C_{ijkl}^{\mathrm{M}}[D_{klmn}^{\mathrm{E},\Sigma}(\zeta)\bar{\varepsilon}_{mn}^* + \varepsilon_{kl}^{d(2)}(\zeta)] & \zeta \in \mathbb{M} \end{cases} \end{split}$$

$$D_{klmn}^{\mathrm{E},\Sigma}(\zeta) = \sum_{i=1}^{8} D_{klmn}^{\mathrm{E}}(\rho(\zeta, c_{\mathrm{i}}))$$
 (25)

که در آن ζ بردار مکان به نقاط داخلی ذره بزرگتر است. بنابراین بردار مکان از مرکز هر یک از ذرات کوچکتر به نقاط داخل ذره بزرگتر بصورت $\mathbf{x}=\zeta-\mathbf{c}_i$ با استفاده از رابطه (18) بصورت زیر بدست خواهد آمد:

$$\bar{\varepsilon}_{mn}^* = \left(A_{mnpq}^{\Omega} - S_{mnpq}^{\Omega}\right)^{-1} \varepsilon_{pq}^{0}$$
 (26)

 $\bar{D}_{klmn}^{\mathrm{E,\Sigma}}$ با تعیین کردن میانگین ($D_{klmn}^{\mathrm{E,\Sigma}}(\zeta)$ بر روی دامنه ذره بزرگتر با (24) دستگاه معادلات جهت تعیین کرنش ویژه در داخل ذره بزرگتر ناشی از کرنشهای ویژه در ذرات کوچکتر بصورت زیر در خواهد آمد [23]:

$$C_{ijkl}^{\Omega_{2}} \left[\overline{D}_{klmn}^{E,\Sigma} \left(A_{mnpq}^{\Omega_{1}} - S_{mnpq}^{\Omega_{1}} \right)^{-1} \varepsilon_{pq}^{0} + D_{ijmn}^{I} \varepsilon_{mn}^{*(2)} \right]$$

$$= C_{ijkl}^{M} \left[\overline{D}_{klmn}^{E,\Sigma} \left(A_{mnpq}^{\Omega_{1}} - S_{mnpq}^{\Omega_{1}} \right)^{-1} \varepsilon_{pq}^{0} + D_{ijmn}^{I} \varepsilon_{mn}^{*(2)} \right]$$

$$- \varepsilon_{mn}^{*(2)} \right]$$
(27)

با تعریف تانسور $B_{klpq} = \overline{D}_{klmn}^{\mathrm{E},\Sigma} \left(A_{mnpq}^{\Omega_1} - S_{mnpq}^{\Omega_1}\right)^{-1}$ و حل معادله با تعریف تانسور (28) بدست خواهد (28) بدست خواهد آمد [23]:

$$\mathbb{C}^{h(2)} = \mathbb{C}^{h(1)} : \left[\mathbb{I}^{IV} - f_{\Omega_2} \left(\mathbb{A}^{\Omega_2} - \mathbb{S}^{\Omega_2} \right)^{-1} + \mathbb{B} : \right] \\
\left(\mathbb{A}^{\Omega_2} - \mathbb{D}^{\mathsf{I}} \right)^{-1}$$
(28)

دوردست و کرنش ویژه میانگین بصورت رابطه (18) قابل تعریف است:
$$\varepsilon^0 = (\mathbb{A}^\Omega - \mathbb{S}^\Omega)$$
: $\overline{\varepsilon}^*$

با استفاده از نتایج فوق و با توجه به این که انرژی کرنشی ذخیره شده در جامد همگن معادل باید برابر با جامد ناهمگن موجود باشد، برای خواص جامد همگن معادل (\mathbb{C}^h) داریم:

$$\mathbb{C}^{h} = \mathbb{C}^{M} : [\mathbb{I}^{IV} - f_{\Omega}(\mathbb{A}^{\Omega} - \mathbb{S}^{\Omega})^{-1}]$$
(19)

که در رابطه فوق I^{IV} تانسور همانی مرتبه چهار میباشد. در روش ارایه شده در هر مرحله از همگنسازی بسته به اندازه و خواص الاستیک ذرات درنظر گرفته شده در مدل از تانسور اشلبی متناظر استفاده میشود. برای حالتهای با توزیع متقارن مرکزی ذرات (مکعبی ساده، bcc یا و ذرات مسلح کننده کروی خواص همگن معادل نیز همسانگرد خواهند بود و این خواص تنها وابسته به سه مولفه تانسور اشلبی $(S_{1111},S_{1122},S_{1212})$ هستند. پس از انجام عملیات جبری بر روی رابطه (19) مدول حجمی (19) قابل تعریف مدول برشی (19) در این حالت بصورت روابط (20) و (20) قابل تعریف هستند:

$$\mu^{h} = \mu^{M} + \frac{f_{\Omega}}{\frac{2S_{1212}}{\mu^{M}} + \frac{1}{\mu^{\Omega} - \mu^{M}}}$$
 (20)

$$K^{h} = K^{M} + \frac{f_{\Omega}}{\frac{S_{1111} + 2S_{1122}}{K^{M}} + \frac{1}{K^{\Omega - K^{M}}}}$$
(21)

در قسمت بعد نتایج حاصل از روابط فوق به ازای آرایشهای مختلف ذرات در داخل ریزساختار مورد بررسی قرار خواهند گرفت. نتایج حاصل از رابطه فوق برای یک توزیع از یک ذره با ابعاد مشخص و یا ساختارهای تناوبی ساده قابل استفاده خواهد بود. اما برای حالتی که ذرات دارای توزیع اندازه گسترده هستند نتایج قایل قبولی ارایه نمی کند. برای این منظور در این پژوهش بر پایه توزیع ذرات و ابعاد ذرات مسلح کننده موجود در ریزساختار با استفاده از روش شبیهسازی چند مرحلهای [23] دو روش مشخص برای محاسبه خواص الاستیک همگن معادل پیشنهاد می شود. در قسمت اول به توزیع گسسته ذرات خواهیم پرداخت. برای توزیع گسسته ذرات با استفاده از تفسیر هندسی ارایه شده در شکل شماره 1 در هر مرحله حجم و اندازه ذرات در مدل هندسی مرتبط قرار داده شده و مشخصات ماده همگن معادل محاسبه می شود. ترتیب کار بدین صورت خواهد بود که در یک مرحله خواص الاستیک همگنسازی شده پیش از این مرحله بهعنوان خواص ماتریس درنظر گرفته می شود. ماده جدید در این مرحله مجددا همگن سازی خواهد شد. برای انجام این منظور میدان تنش حاصل از کرنش ویژه موجود در فرایند همگنسازی در محل ذره جدید معرفی شده به سیستم میانگینگیری می-شود. برای انجام این امر فرض کنید که ذرات درنظر گرفته شده دارای شکل کروی باشند. با توجه به روابط ارایه شده توسط [24,5] تانسور اشلبی برای نقاط داخل و خارج یک ناهمگونی کروی با شعاع a بصورت رابطه (22) قابل

$$D^{I}_{ijmn}(\mathbf{x}) = rac{5\nu - 1}{15(1 - \nu)} \delta_{ij} \delta_{mn} + rac{4 - 5\nu}{15(1 - \nu)} (\delta_{im} \delta_{jn} + \delta_{in} \delta_{jm})$$
 (22)

برای نقاط خارج از ناهمگونی:

$$\begin{split} D^{E}_{ijmn}(\mathbf{x}) &= \frac{\rho^{3}}{30(1-\nu)} \big[(3\rho^{2} + 10\nu - 5)\delta_{ij}\delta_{mn} \\ &+ (3\rho^{2} - 10\nu + 5) \big(\delta_{im}\delta_{jn} + \delta_{in}\delta_{jm} \big) \\ &+ 15(1-\rho^{2})\delta_{ij}\bar{x}_{m}\bar{x}_{n} \end{split}$$

در روش همگنسازی چند مرحلهای [23] با تکرار فرایند فوق اثر تمامی ذرات درنظر گرفته خواهند شد. با استفاده از این روش آثار توزیع و اندازه ذرات مختلف مورد بررسی قرار خواهند گرفت. برای تعیین خواص کلی الاستیک در هر مرحله با تعیین نسبت حجمی برای ذرات با ابعاد مشخص و تعیین هندسه متناوب متناسب با نسبت حجمی ذرات در دو مرحله متوالی با استفاده از روابط ارایه شده ویژگیهای الاستیک همگنسازی شده تعیین خواهند گردید. در قسمت بعد با بکارگیری این روش برای آرایشهای مختلف ذرات در داخل ریزساختار خواص الاستیک تعیین خواهد گردید.

4- نتایج حاصل برای سلولهای ریزساختار پایه با هندسههای مختلف

در این بخش با توجه با نتایج بدست آمده در قسمت پیشین برای ریزساختار متناوب، برای فرمهای مختلف هندسی قرارگیری ذرات در داخل ریزساختار ماده خواص مکانیکی بدست آمده است. فرمهای هندسی در نظر گرفته شده به دو بخش توزیع گسسته ذرات و توزیع پیوسته تقسیم,بندی می شوند. در قسمت توزیع گسسته، به عنوان نمونه توزیع متناوب مکعبی ساده، می شوند و با ذره مرکزی متفاوت نشان داده شده در شکل 2، مورد بررسی قرار گرفته و خواص الاستیک حاصل برای یک ماده با سلولهای واحد اشاره شده برای در صدهای حجمی متفاوت نشان داده شده است. در کامپوزیتهای در نظر گرفته شده از ماتریس با خواص الاستیک $\mu = \mu$ و $\mu = 0.0$ و ذرات مسلح کننده با خواص الاستیک $\mu = 0.10$ استفاده شده است. نتایج حاصل از روش ارائه شده در شکل 3 ارایه شده است. همان گونه که در شکل قابل مشاهده است نتایج حاصل از سلولهای متفاوت در یک نسبت حجمی مشخص با یکدیگر متفاوت است و بنابراین علاوه بر نسبت حجمی ذرات مسلح کننده ابعاد و نحوه توزیع آنها در ریزساختار بر خواص مکانیکی مواد تاثیر گذار است.

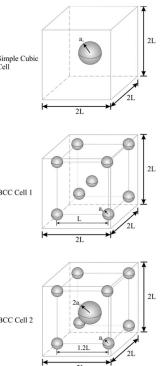


Fig. 2 Particles arrangement in different cell types شكل 2 آرايش ذرات در انواع مختلف سلولها

برای تعیین خواص الاستیک نیاز به محاسبه تانسور اشلبی برای ساختار متناوب (رابطه 17) میباشد. برای این منظور سلول واحد مکعبی ساده ارایه شده در شکل 2 را در نظر بگیرید. این سلول حالت خاص از سلول مکعب با ناهمگونی با شکل بیضی گون میباشد. برای حالت کلی سلول مطابق با استفاده از نتایج ارایه شده توسط [6] داریم:

$$T(\xi) = \frac{16\pi^2}{f_{\Omega}^2} \frac{a_1^6 [\sin \eta - \eta \cos \eta]^2}{\eta^6}$$
 (29)

که در این رابطه a_i شعاعهای اصلی بیضی گون هستند و داریم که در این رابطه $\beta = a_3/a_1$, $\alpha = a_2/a_1$, $\eta = a_1\sqrt{\xi_1^2 + \alpha\xi_2^2 + \beta\xi_3^2}$ توزیع تعدادی n ذره با بردار موقعیت c_i تابع تعدادی n تعریف خواهد شد:

$$T(\xi) = \frac{16\pi^2}{f_{\Omega}^2} \left[\sum_{i=1}^n \frac{a_{1(i)}^3 [\sin \eta_i - \eta_i \cos \eta_i] e^{-i c_i \cdot \xi}}{\eta^3} \right]^2$$
 (30)

برای توزیع ذرات کروی با تقارن مرکزی در صورت همسانگرد بودن ذرات و ماتریس مطابق با روابط (19) و (20) برای تعیین خواص الاستیک صرفا نیاز به محاسبه سه مولفه تانسور اشلبی زیر خواهد بود:

$$S_{1111}^{\Omega} = \sum_{\xi \in \Lambda'} f_{\Omega} T(\xi) \left(\frac{2 - \nu}{1 - \nu} \frac{\xi_{1}^{2}}{\xi^{2}} - \frac{1}{1 - \nu} \frac{\xi_{1}^{4}}{\xi^{4}} \right)$$

$$S_{1122}^{\Omega} = \sum_{\xi \in \Lambda'} f_{\Omega} T(\xi) \left(\frac{\nu}{1 - \nu} \frac{\xi_{1}^{2}}{\xi^{2}} - \frac{1}{1 - \nu} \frac{\xi_{1}^{2} \xi_{2}^{2}}{\xi^{4}} \right)$$

$$S_{1212}^{\Omega} = \sum_{\xi \in \Lambda'} f_{\Omega} T(\xi) \left(\frac{\xi_{1}^{2} + \xi_{2}^{2}}{2\xi^{2}} - \frac{1}{1 - \nu} \frac{\xi_{1}^{2} \xi_{2}^{2}}{\xi^{4}} \right)$$
(31)

نتایج حاصل برای سلولهای مختلف شکل شماره 2 در شکل شماره 3 نشان داده شده است. همانگونه که مشاهده می شود بهازای یک نسبت حجمی مشخص از ذرات آرایشهای مختلف در ریزساختار نتایج متفاوتی برای خواص همگن معادل بدست خواهند داد.

همانگونه که در شکل شماره 3 مشخص است نتایج حاصل از درنظر گرفتن توزیع کرنش یکنواخت خارج از محدوده هاشین -اشتریکمان [27-25] قرار می گیرند،محدوده مرزهای هاشین -اشتریکمان در تحلیلهای میکرومکلیک به به عنوان مرزهای عمومی در تعیین خواص مواد کامپوزیت درنظر گرفته می شوند. برای اصلاح این جوابها اثرات بر هم کنش ذرات با استفاده از رابطه (27) برای یک همگنسازی دومرحلهای نیز محاسبه شده است. همان گونه که در شکل قابل مشاهده است نتایج حاصله با درنظر گرفتن اثرات برهم کنش ذرات منجر به نتایجی خواهد شد که در محدوده مرزهای عمومی هاشین-اشتریکمان قرار می گیرند. نکته دیگر که در بررسی خواص مکانیکی شایان توجه است پدیده تاثیر اندازه ذرات بر خواص مکانیکی است به نحوی که برای یک نسبت حجمی مشخص از ذرات مسلح کننده بین نتایج حاصل برای توزیع با اندازه یکنواخت (شکل 2، Cell 1 گل 3) و توزیع با دو اندازه متفاوت می باشند.

در قسمت دوم این بخش کامپوزیتهایی با توزیع پیوسته ذرات مسلح کننده درنظر گرفته شده است برای این منظور توزیع ذرات با توانهای متفاوت تابع توزیع حجمی با یکدیگر مقایسه شده است تا تاثیر نحوه توزیع حجمی ذرات بر خواص مکانیکی مورد بررسی قرار گیرد. در بسیاری از موارد فاز مسلح کننده دارای توزیع متفاوتی از ابعاد مختلف میباشد. نحوه توزیع حجمی ذرات فاز مسلح کننده با ابعاد مختلف تحت عنوان منحنی تجمعی توزیع ذرات شناخته میشود. از این رو نسبت حجمی ذرات مسلح کننده در هر مرحله از فرایند همگن سازی را می توان بصورت رابطه (32) تعریف نمود:

$$f_{\Omega(i)} = \frac{f_{\Omega}(\ell_i^{\alpha} - \ell_{i-1}^{\alpha})}{1 - f_{\Omega}(1 - \ell_{i-1}^{\alpha})}$$
(32)

که در رابطه فوق $(\ell_{
m i}=a_{
m i}/a_n)$ و lpha توان تابع توزیع تجمعی است. نتایج حاصل از توزیع ذرات با توانهای متفاوت در شکل 4 نشان داده شده است. با بررسی این نمودار مشخص می گردد که نحوه توزیع حجمی ذرات مسلح کننده نیز بر خواص مکانیکی ماده مرکب تاثیر گذار میباشد.

نتایج حاصل از این بخش بیانگر آن است که نسبت حجمی و ابعاد هر یک از ذرات مسلح کننده بر خواص مکانیکی ماده تاثیر گذاری هستند. از اینرو در تحلیل خواص الاستیک معادل یک ماده ناهمگن علاوه بر نسبت حجمی، نحوه توزیع و همچنین ابعاد ذرات مسلح کننده موجود نیز درنظر گرفته شوند. در ادامه در بخش بعد نتایج حاصل از روش ارایه شده با نتایج حاصل از آزمایش برروی مواد کامپوزیت دانهای با توزیع پیوسته و گسسته مورد مقایسه و بررسی قرار خواهد گرفت.

5- مقایسه نتایج حاصل از روش همگنسازی با نتایج آزمایشگاهی

در این قسمت نتایج حاصل از این تئوری با چند نمونه از نتایج آزمایشگاهی بر روی مواد کامپوزیت با ماتریسها و ذرات مسلح کننده مختلف مورد بررسی و مقایسه قرار خواهد گرفت. نتایج آزمایشگاهی انتخاب شده در این بخش برای آزمودن تاثیر نحوه مختلف توزیع ذرات در داخل ریزساختار انتخاب شدهاند. مراجع انتخابی و مشخصات اجزای مواد تشکیل دهنده ماده کامپوزیت در جدول 1 نشان داده شده است.

اولین مجموعه از آزمایشها در مرجع [28] بر روی ماده کامپوزیت با جنس ماتریس PMMA و ذرات پوشش دار با هسته لاستیکی انجام شده است. در این آزمایش ذرات لاستیکی به ماده کامیوزیت اضافه شدهاند تا طاقت شکست ماده کامپوزیت حاصل را افزایش دهند از اینرو از موادی با سختی کمتر نسبت به ماتریس برای این منظور استفاده شده است. ذرات به کار رفته دارای ابعاد یکسان میباشند و یک نمونه نیز با استفاده از دو نوع از اندازه ذرات ساخته شده است. برای شبیهسازی نمونههای با سایز یکسان ذرات از نتایج سلول واحد شماره 1 و برای نمونه با دو اندازه مختلف ذرات از نتایج سلول واحد 2 (همگنسازی دو مرحلهای) استفاده شده است. مقایسه نتایج حاصل شده با نتایج آزمایشگاهی در شکل 5 نشان داده شده است. همان گونه که در شکل قابل ملاحظه است، نتایج حاصل از سلول واحد

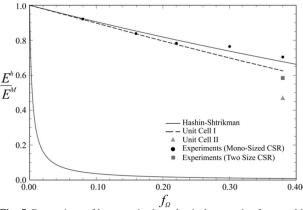
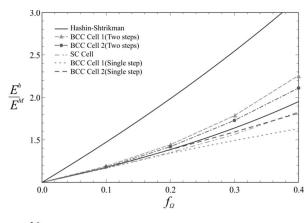
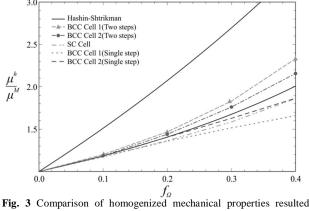


Fig. 5 Comparison of homogenized mechanical properties from multistep method with experimental data adapted from [28]

شکل 5 مقایسه خواص مکانیکی همگن شده با روش همگنسازی چند مرحلهای با نتایج آزمایشگاهی اقتباس شده از [28]

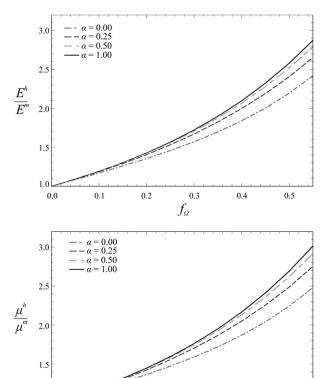






from different periodic cells

شکل 3 مقایسه خواص مکانیکی همگن شده منتج از سلولهای متناوب مختلف



 $f_{\it \Omega}$ Fig. 4 Comparison of homogenized mechanical properties for different accumulative distribution of particles

0.2

0.0

شكل 4 مقايسه خواص مكانيكي همگن شده براي انواع مختلف توزيع تجمعي ذرات

0.3

0.4

0.5

جدول 1 مشخصات مکانیکی اجزای تشکیل دهنده ماده کامپوزیت در تستهای آزمایشگاهی

Table 1 Mechanical properties of constituent materials in experimental tests

صریب پواسون پوشش	مدول یانگ پوشش (GPa)	صریب پواسون فاز مسلح کننده	مدول یانگ فاز مسلح کننده (GPa)	ضریب پواسون ماتریس	مدول یانگ ماتریس (GPa)	مرجع
-	-	0.4998	0.003	0.36	3.29	[28]
-	-	0.2599	88.9	0.35	1.075	[29]
-	-	0.33	205.8	0.228	32.11	[30]
-	-	0.33	205.8	0.228	28.46	[30]
-	-	0.33	205.8	0.208	23.83	[30]
0.3	7.5	0.15	70	0.25	15	[31]

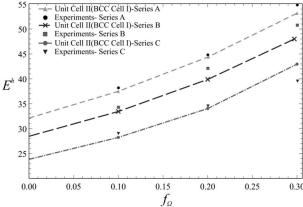


Fig. 7 Comparison of homogenized mechanical properties from multistep method with experimental data adapted from [30]

شکل 7 مقایسه خواص مکانیکی همگن شده با روش همگنسازی چند مرحلهای با نتایج آزمایشگاهی اقتباس شده از [30]

در ادامه، تحقیقات صورت گرفته بر روی بتن تولید شده با ذرات کروی فولادی بهعنوان سنگدانه مورد بررسی قرار گرفته است. نتایج حاصل از آزمایشات گزارش شده در [30] با نتایج حاصل از یک همگنسازی دو مرحلهای (BCC cell 2) مورد مقایسه قرار گرفته است. در تحقیق آزمایشگاهی انجام شده سه ملات سیمانی با نسبتهای مختلف آب به سیمان و با نسبتهای حجمی مختلف سنگدانههای فولادی مورد آزمایش قرار گرفته است. نتایج حاصل از این مقایسه برای سه نمونه ملات و نسبتهای مختلف حجمی ذرات تقویت کننده در شکل 7 آورده شده است. در این شکل برای جلوگیری از تداخل نمودارها حدود هاشین اشتریکمان برای آزمایشهای مختلف نشان داده نشده است، اما با بررسی نتایج مشخص می گردد که مشابه با نتایج حاصل از مقایسه مدل با نتایج مرجع [29]، در نظر گرفتن اثرات برهم كنش بين ذرات با استفاده از نتايج حاصل از روش ارايه شده منجر به تطابق مناسب بین نتایج آزمایشگاهی و پیشبینی مدل شده است. بررسی نتایج بیانگر این امر است که برای سه مجموعه نتایج آزمایشگاهی ارایه شده در مرجع [29] متوسط خطاى موجود بين نتايج آزمايشگاهي و نتايج حاصل از روش ارایه شده به ترتیب برابر با 2.30%، 4.13% و 4.40% است.

در پایان و در جهت بررسی نتایج مدل ارایه شده با نتایج حاصل از آزمایش بر روی کامپوزیتهای با توزیع گسترده اندازه ذرات نتایج حاصل از روش شبیه سازی چند مرحلهای با نتایج آزمایشهای ارایه شده توسط [31] مقایسه شده است. در این مجموعه از آزمایشها چندین نمونه آزمایشگاهی بتنی با نسبتهای حجمی مختلف ذرات تحت آزمایشهای کشش و فشار قرار گرفته و مدول یانگ در این آزمایشها تعیین شده است. با توجه به پیوسته بودن توزیع ذرات تقویت کننده و محدوده وسیع ابعاد آنها (5.5-50.5)

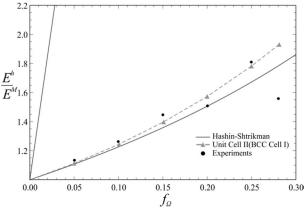


Fig. 6 Comparison of homogenized mechanical properties from multistep method with experimental data adapted from [29]

شکل 6 مقایسه خواص مکانیکی همگن شده با روش همگنسازی چند مرحلهای با نتایج آزمایشگاهی اقتباس شده از [29]

شماره 1 در درصدهای حجمی مختلف از ذرات تطابق خوبی با نتایج آزمایشگاهی مشاهده شده دارد بهنحوی که متوسط میزان خطای نتایج حاصل از مدل ارایه شده و نتایج آزمایشگاهی برابر با 4.12% برای حالت ذرات با ابعاد یکسان است. تفاوت نتایج حاصل با نتایج آزمایشگاهی در درصدهای حجمی بالاتر بیشتر میشود، یکی از دلایل این امر افزایش احتمال تجمع ذرات در یک نقطه و تشکیل خوشههای ذرات باشد که این امر در باعث باعث پراکندگی نتایج آزمایشگاهی و تفاوت آن با نتایج مدل شده است.

سری بعدی نتایج آزمایشگاهی از نتایج برگرفته از مطالعات [29] بر روی ماده کامپوزیت با ماتریس Nylon-6 و ذرات تقویت کننده کربنات کلسیم انتخاب شده است. برای مقایسه نتایج حاصل از این تحقیق با نتایج حاصل از مدل ارایه شده از یک فرایند همگنسازی دو مرحلهای استفاده شده است. نتایج حاصل در شکل 6 ارایه شده است که نشان دهنده تطابق مناسب نتایج حاصل از روش ارایه شده با نتایج آزمایشگاهی است. متوسط میزان خطای نتایج حاصل از روش ارایه شده با نتایج آزمایشگاهی در این مورد برابر با 6.05% است در صورت حذف داده مربوط به نسبت حجمی 28% که همان گونه که در شکل مشخص است تفاوت بسیار زیادی با روند کلی اطلاعات آزمایشگاهی دارد میزان متوسط خطا برابر با 2.57% خواهد شد. همان گونه که در شکل قابل ملاحظه است با درنظر گرفتن اثر برهم کنش ذرات با استفاده از سلول واحد (BCC cell 2) در نسبتهای حجمی پایین ذرات فاز مسلح كننده تفاوت بين حد پايين هاشين-اشتريكمان با نتايج حاصل از روش ارایه شده بسیار اندک است اما با افزایش نسبت حجمی ذرات به نحوی که در نمودار قابل ملاحظه است فاصله نتایج پیشبینی شده توسط روش شبیه سازی دو مرحله ای با حد پایین هاشین -اشتریکمان افزایش مىيابد.

حجمی ذرات در مقیاسهای مختلف تعیین میگردند. با استفاده از نتایج تحقیق پیشرو تاثیر توزیع اندازه ذرات بر خواص مکانیکی کامپوزیتهای دانهای قابل بررسی است. مقایسه نتایج حاصل از مدل ارائه شده با نتایج آزمایشگاهی متعدد بر روی مواد کامپوزیت مختلف بیانگر این امر است که این مدل قابلیت بسیار مناسبی در مدلسازی رفتار مواد کامپوزیت دانهای دارد.

7- مراجع

- J. D. Eshelby, The determination of the elastic field of an elipsoidal inclusion, and related problems. *Proceedings of the Royal Society of London A: Mathematical, Physical and Engineering Sciences.* Vol. 241, pp. 376-396, 1957.
- [2] J. D. Eshelby, The elastic field outside an ellipsoidal inclusion. Proceedings of the Royal Society of London. Series A. Mathematical and Physical Sciences, Vol. 252, No. 1271, pp. 561-569, 1959.
- [3] J. D. Eshelby, Elastic inclusions and inhomogeneities. Progress in Solid Mechanics, Vol. 2, No. 1, pp. 89-140, 1961.
- [4] T. Mura, Periodic distributions of dislocations. Proceedings of the Royal Society of London. Series A. Mathematical and Physical Sciences, Vol. 280, No. 1383, 528-544, 1964.
- [5] T. Mura, Micromechanics of Defects in Solids, pp. 1-37, Dordrecht: Martinus Nijhoff, 1987.
- [6] S. Nemat-Nasser, M. Taya, On effective moduli of an elastic body containing periodically distributed voids. *Quarterly of Applied Mathematics*, Vol. 39, pp. 43-59 1981
- [7] S. Nemat-Nasser, T. Iwakuma, M. Hejazi, On composites with periodic structure. *Mechanics of Materials*, Vol. 1, No. 3, pp. 239-267, 1982.
- [8] S. Nemat-Nasser, N. Yu, M. Hori, Bounds and estimates of overall moduli of composites with periodic microstructure. *Mechanics of Materials*, Vol. 15, No. 3, pp. 163-181, 1993.
- [9] Nemat-Nasser S, Hori M. Micromechanics: overall properties of heterogeneous materials. Elsevier, Amsterdam, pp. 430-473, 2013.
- [10] H. M. Shodja, F. Roumi, Overall behavior of composites with periodic multiinhomogeneities. *Mechanics of Materials*, Vol. 37, No. 2, pp. 343-353, 2005.
- [11] H. M. Shodja, F. Roumi, Effective moduli of coated particulate composites with BCC structure at high concentration. *Journal of Engineering Mechanics*, Vol. 132, No.8, pp. 882-888, 2006.
- [12] H. M. Shodja, E. Rashidinejad, Interacting functionally graded quantum wires/quantum dots with arbitrary shapes and general anisotropy within a distinct piezoelectric matrix, *Journal of the Mechanical Behavior of Materials*, Vol. 23, No. 1-2, pp. 1-14, 2014.
- [13] E. Rashidinejad, H. Mohammadi Shoja, Analytical solutions for electroelastic fields of periodic quantum nanostructures within transversely isotropic piezoelectric media: studying the geometry effects, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 15, No. 12, pp. 46-54, 2015 (in Persian فارسى).
- [14] J. Aboudi, A continuum theory for fiber-reinforced elastoviscoplastic compoites. *International Journal of Engineering Science*, Vol. 20, No.5, pp. 605–621, 1982.
- [15] Z. Hashin, Analysis of composite materials: a survey. ASME Journal of Applied Mechanics, Vol. 50, No.3, pp. 481–505, 1983.
- [16] S. Torquato, Random heterogeneous materials: microstructure and macroscopic properties. Springer, New York, pp. 357-383, 2002.
- [17] T.I. Zohdi, Homogenization methods and multiscale modeling. In: Encyclopedia of computational mechanics. Solids and structures, Vol 2. Wiley, New York, pp. 357-383, 2004.
- [18] P. Kanouté, D. P. Boso, J. L. Chaboche, B. A. Schrefler, Multiscale methods for composites: a review. Archives of Computational Methods in Engineering, Vol. 16, No. 2, pp. 31-75, 2009.
- [19] V. E. Saouma, C. C. Barton, Fractals, fracture, and size effect in concrete, Engineering Fracture mechanics, Vol. 120, No. 4, pp. 835-854, 1994.
- [20] V. E. Saouma, C. C. Barton, N. A. Ganaledin, Fractal characterization of fracture surfaces in concrete, *Engineering Fracture Mechanics*, Vol. 35, pp. 47-53, 1990.
- [21] A. Carpinteri, B. Chiaia, S. Invernizzi, Three-dimensional fractal analysis of concrete fracture at the meso-level, *Theoretical and Applied Fracture Mechanics* Vol. 31, pp. 163-172, 1991.
- [22] B. B. Mandelbrot, *The fractal geometry of nature*, Macmillan, New York, pp. 1-20, 1983.
- [23] H. Khezrzadeh, Overall Properties of Particulate Composites with Fractal Distribution of Fibers, Mechanics of Materials, Vol. 96, pp. 1-11, 2016.
- [24] J. Ju, L. Sun, A novel formulation for the exterior-point eshelby's tensor of an ellipsoidal inclusion. *Journal of Applied Mechanics*, Vol. 66, No.2, pp. 570-574, 1999.
- [25] Z. Hashin, S. Shtrikman, Note on a variational approach to the theory of composite elastic materials. *Journal of the Franklin Institute*, Vol. 271, No. 4, pp. 336-341, 1961.
- [26] Z. Hashin, S. Shtrikman, A variational approach to the theory of the elastic behaviour of polycrystals. *Journal of the Mechanics and Physics of Solids*, Vol. 10, No. 4, pp. 343-352, 1962.

میلیمتر) از یک الگوریتم همگنسازی با تعداد مراحل زیاد (40 مرحله) برای تعیین خواص الاستیک بتن استفاده شده است. نکته حایز اهمیت در این فرایند درنظر گرفتن منحنی توزیع اندازه ذرات میباشد که در این مجموعه از آزمایشها سنگدانهها دارای منحنی آزمایشگاهی فولر [32] هستند. با توجه به این که بین ذرات و ماتریس سیمانی یک ناحیه انتقالی بین سطحی 1 وجود دارد خواص این ناحیه نیز در شبیهسازی درنظر گرفته شده است. ناحیه انتقالی بین سطحی به عنوان پوشش سنگدانهها در بتن درنظر گرفته شده و خواص الاستیک معادل سنگدانه و ناحیه انتقالی سطحی با استفاده از حدود هاشین -اشتریکمان در هر مرحله تعیین شده است. بایستی به این نکته توجه نمود که برای ضخامت مشخصی از ناحیه انتقالی بین سطحی بسته به اندازه سنگدانه خواص الاستیک معادل آن متفاوت خواهد بود که این امر منجر به تاثير اندازه بر خواص الاستيک معادل خواهد شد. نتايج حاصل از روش پیشنهادی برای دو ضخامت متفاوت ناحیه انتقالی بین سطحی (50 و 70 میکرومتر) در شکل 8 ارایه شده است که نشانگر تطابق مناسب نتایج حاصل از روش همگنسازی چند مرحلهای با نتایج آزمایشگاهی برای بتن که مادهای بسیار ناهمگن است دارد. مجموع نتایج بدست آمده از مقایسه نتایج آزمایشگاهی متعدد و نتایج حاصل از روش همگنسازی چند مرحلهای حاکی ار قابلیت این روش برای تخمین خواص الاستیک مواد کامپوزیت تقویت شده با ذرات مسلح کننده دانهای میباشد. مقایسه نتایج حاصل از این روش برای حالت حد پایین با ضخامت ناحیه انتقالی بین لایهای (50 میکرومتر) با میانگین نتایج آزمایشهای کشش و فشار بیانگر تفاوت 7.15% است که خطای بسیار پایینی بین نتایج آزمایشگاهی و نتایج روش حاضر را نشان میدهد.

6- جمع بندي و نتیجه گیري

در این تحقیق روشی مبتنی بر میکرومکانیک جهت تعیین خواص مکانیکی مواد کامپوزیت دانهای ارایه شده است. برای فرموله کردن این روش، مدل میکرومکانیکی مواد با ساختار متناوب و هندسههای متناوب در مقیاسهای مختلف در نظر گرفته شده است. در این روش علاوه درنظر گرفتن ذرات مسلح کننده با ابعاد مختلف و تاثیر آنها بر رفتار کلی ماده مرکب، تاثیرات برهم کنش ذرات با یکدیگر نیز در نظر گرفته شده است. با استفاده از این روش ویژگیهای مکانیکی معادل مواد کامپوزیت دانهای با توزیع مختلف

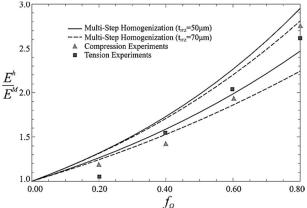


Fig. 8 Comparison of homogenized mechanical properties from multistep method with experimental data adapted from [31] شكل 8 مقایسه خواص مكانیكی همگن شده با روش همگنسازی چند مرحلهای با نتایج آزمایشگاهی اقتباس شده از [31]

¹ Interfacial Transition Zone (ITZ)

- [30] C. C. Yang, R. Huang, W. Yeih, I. C. Sue, Aggregate effect on elastic moduli of cement-based composite materials. *Journal of Marine Science and* Technology, Vol. 3, No. 1, pp. 5-10, 1995.
- [31] G. Li, Y. Zhao, S. –S. Pang, Four-phase sphere modeling of effective bulk modulus of concrete. *Cement and Concrete Research*, Vol. 29, No. 6, pp. 839-845, 1999.
- [32] W. B. Fuller, S. E. Thompson, The laws of proportioning concrete, Transactions of the American Society of Civil Engineers, Vol. 59, No. 2, pp.
- [27] Z. Hashin, S. Shtrikman, A variational approach to the theory of the elastic behaviour of multiphase materials. *Journal of the Mechanics and Physics of* Solids, Vol. 11, No. 2, pp. 127-140, 1963.
- [28] D. Quan, A. Ivankovic, Effect of core-shell rubber (csr) nanoparticles on
- mechanical properties and fracture toughness of an epoxy polymer, *Polymer*, Vol. 66, pp. 16-28, 2015.

 [29] M. W. L. Wilbrink, A. S. Argon, R. E. Cohen, M. Weinberg, Toughenability of Nylon-6 with CaCO₃ filler particles: new findings and general principles. *Polymer*, Vol. 42, No. 26, pp. 10155-10180, 2001.