



## پیاده‌سازی روش میدان فاز برای شکست ترد و کاربرد در ساختارهای متخلخل

محمد موسویون<sup>۱</sup>، محمد مشایخی<sup>۲</sup>، مصطفی جمشیدیان<sup>۳\*</sup>، حجت‌الله بادنوا<sup>۴</sup>

۱- دانشجوی کارشناسی ارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی اصفهان، اصفهان

۲- استاد، مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی اصفهان، اصفهان

۳- استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی اصفهان، اصفهان

۴- استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی خاتم الانبیاء، بهبهان

\* اصفهان، صندوق پستی ۸۴۱۵۶۸۳۱۱۱ jamshidian@cc.iut.ac.ir

### چکیده

اگررا روش میدان فاز به عنوان یک ابزار کارآ برای شبیه‌سازی رشد ترد در مواد مختلف به کار گرفته شده است. هدف از این پژوهش به کارگیری توانایی‌های روش میدان فاز در مدل‌سازی رشد ترد در محیط‌های پیچیده هندسی مانند ساختار متخلخل است. در روش میدان فاز نیازی به تعریف ترک‌های پیش‌فرض نیست و این روش می‌تواند مسیر پیچیده و منحنی‌شکل ترد کار پیش‌بینی کند. این هدف با رهیافت جایگزینی نایپوتگری‌های تیز با متغیر آسیب میدان فاز که به صورت یک ترد پخش‌شونده نشان داده شده انجام می‌شود. به منظور شبیه‌سازی شکست ترد در این پژوهش، ابتدا معادلات میدان فازی الاستیک و میدان فاز ترد بیان می‌گردد. سپس با استفاده از فرم ضعیف معادلات، حل معادلات به صورت غیروابسته صورت می‌گیرد. برای پیاده‌سازی معادلات به روش اجزای محدود، نرم‌افزار اباکوس با زیربرنامه UEL به کار گرفته می‌شود. با توجه به آنکه ساختار استخوان یک ساختار متخلخل است، یک جهمک نماینده از استخوان برای شبیه‌سازی میدان فاز انتخاب می‌شود. به منظور راستی آزمایی مدل توسعه داده شده، آزمون کشش نمونه دارای ترد لبه‌ای شبیه‌سازی می‌شود. در ادامه، رشد ترد در یک محیط متخلخل با درصدیابی تخلخل مقاومت تحت بارگذاری کششی، شبیه‌سازی می‌شود. نتایج شبیه‌سازی نشان می‌دهد روش میدان فاز می‌تواند رشد ترد در ساختارهای پیچیده از نظر هندسی را بدقتی پیش‌بینی کند. شبیه‌سازی‌های انجام شده نشان می‌دهد ظرفیت تحمل یا استحکام ساختار متخلخل با افزایش تخلخل به صورت پیوسته کاهش می‌یابد و این استحکام در مقدار بحرانی تخلخل کاهش ناگهانی دارد.

### اطلاعات مقاله

مقاله پژوهشی کامل

دریافت: ۲۸ بهمن ۱۳۹۶

پذیرش: ۱۲ فروردین ۱۳۹۷

ارائه در سایت: ۱۴ اردیبهشت ۱۳۹۷

کلید واژگان:

روشن میدان فاز

شکست ترد

ساختار متخلخل

روشن اجزای محدود

## Implementation of the phase-field method for brittle fracture and application to porous structures

Mohammad Mousavion<sup>1</sup>, Mohammad Mashayekhi<sup>1</sup>, Mostafa Jamshidian<sup>1\*</sup>, Hojjat Badnava<sup>2</sup>

۱- Department of Mechanical Engineering, Isfahan University of Technology, Isfahan, Iran.<sup>۱</sup>

۲- Department of Mechanical Engineering, Behbahan Khatam Alanbia University of Technology, Khuzestan, Iran.<sup>۲</sup>

\* P.O.B. 8415683111 Isfahan, Iran, jamshidian@cc.iut.ac.ir

### ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper

Received 17 February 2018

Accepted 01 April 2018

Available Online 04 May 2018

**Keywords:**  
Phase field method  
Brittle fracture  
Porous structures  
Finite element method

### ABSTRACT

Recently, the phase field approach has gained popularity as a versatile tool for simulating crack propagation. The purpose of this study is to employ the capabilities of the phase field method for crack growth modeling in complex structures such as porous media. The phase field method does not need predefined cracks and it can simulate curvilinear crack path. This goal is accomplished by replacing the sharp discontinuities with a scalar damage phase field parameter representing the diffuse crack topology. To simulate brittle fracture in this study, the equations of elastic displacement field and fracture phase field are first introduced. Afterwards, using the weak form of the equations, the staggered solution of the equations is performed. To implement the equations in the finite element method, the Abaqus software with User Element Subroutine (UEL) is used. Given that the bone structure is somehow a porous structure, a representative volume element of the bone is selected for phase field simulation. In order to verify the developed model, the tensile test of the single edge notched specimen has been simulated. Subsequently, crack propagation in a porous media with different porosities under tensile loading was simulated. The simulation results illustrate the capability of the phase field method in predicting crack growth in geometrically complex structures. In addition, the load-carrying capacity or the strength of the porous structure continuously decreases with increasing porosity and noteworthy is that such a strength is suddenly decreased around a critical porosity value.

با استفاده از قوانین ترمودینامیکی توسط گریفیت معرفی شد و در ادامه توسط اروین توسعه داده شد [۱]. بر اساس نظریه اروین برای ایجاد سطح جدید باقیستی یا کار خارجی انجام شود و یا انرژی درونی کاهش یابد. این نظریه بر اساس حداقل انرژی لازم برای شکست ماده بنا شده است. بر اساس

شناسایی مکانیزم‌های شکست در تحلیل سازه‌ها با رویکرد مدل‌سازی عددی ترک‌های اولیه و رشد ترد، در کاربردهای مهندسی از اهمیت زیادی برخوردار است. اولین نظریه در مورد ترک‌های اولیه و رشد ترد در مواد ترد

### -۱- مقدمه

کرنش بزرگ، تابع چگالی انرژی علاوه بر متغیر میدان فاز و گرادیان آن به گرادیان تغییر شکل نیز وابسته است. در نهایت، با مدل‌سازی نمونه دارای ترد سکه‌ای شکل تحت کرنش بزرگ، رشد ترد و شکست کامل جسم بررسی شده است. مای و همکاران [13]. تأثیر نیروی خارجی بر رشد ترد به روش میدان فاز را بررسی کردند. در این پژوهش، شبیه‌سازی مسئله شکست ترد با فرض بارگذاری نیروکنترل<sup>1</sup> انجام شده است. با فرض نیروکنترل، حل مسئله شامل بازشدنگی ترک<sup>2</sup> خواهد بود. بنابراین، ماتریس سختی غیرقطری بوده و برخلاف قبیل نمی‌توان به دلیل تأثیر ناچیز درایه‌های غیرقطری در حل عددی [8]، از آن صرف نظر کرد. به همین دلیل، از روش ریکس<sup>3</sup> جهت حل معادلات استفاده شده است. در نهایت، با مقایسه نتایج نیرو جابجایی با مرجع میه [8] وجود نایابیاری<sup>4</sup> در نتایج دیده شد.

از جمله کاربردهای روش میدان فاز در شبیه‌سازی رشد ترد می‌توان به پژوهش‌های اخیر شیخ و همکاران [14,10] و بادنوا و همکاران [16,15] اشاره کرد. شیخ و همکاران [14] به شبیه‌سازی شکست نانوکامپوزیت‌های پلیمری و پیش‌بینی مقاومت کششی و چرمگی شکست پرداختند. از جمله فرضیات این پژوهش [14]، در نظر گرفتن نانوکامپوزیت‌های پلیمری به عنوان یک ماده همسانگرد و همچنین فرض کرنش بزرگ است. در نهایت، با حل عددی شکست در حجمک نماینده<sup>5</sup> نانوکامپوزیت پلیمری با درصدوزنی مختلف و نسبت لاغری مختلف نانوذرات، رشد ترد به روش میدان فاز بررسی شده است. در پژوهش بادنوا و همکاران [15]، مدل‌سازی شکست ترد تحت بارگذاری ترمومکانیکی جهت شبیه‌سازی رشد ترد به روش میدان فاز در محیط‌های دوبعدی و سهبعدی ناهمگن انجام شده است. با توجه به حساسیت به شبکه اجزای محدود در مدل میدان فاز توسعه داده شده، از یک الگوریتم پالایش شبکه اجزای محدود<sup>6</sup> بر اساس مسیر رشد ترد استفاده شده است. جهت اعمال اثر دما در شکست می‌باشد کرنش حرارتی غیراستیک در نظر گرفته شود. با فرض کرنش کوچک، کرنش کل به دو بخش کرنش الاستیک و کرنش حرارتی تقسیم می‌شود. الگوریتم حل معادلات نیز به صورت حل غیروابسته معادلات است. در ادامه، رشد ترد ناشی از کرنش حرارتی در دو حالت با در نظر گرفتن پالایش شبکه اجزای محدود و بدون در نظر گرفتن آن در نمونه‌های کامپوزیتی بررسی شده است. در نهایت، با مقایسه زمان حل برای این دو حالت مشخص شد که شبیه‌سازی رشد ترد با رویکرد ترمومکانیکی با در نظر گرفتن الگوریتم پالایش مش زمان حل عددی را تا حد زیادی کاهش خواهد داد. همچنین در پژوهش بادنوا [16] با ترکیب مدل رفتار پلاستیک و روش میدان فاز، مدلی جهت شبیه‌سازی شکست مواد شکل‌بندی پیشنهاد شده است.

روش میدان فاز برای شکست، رویکردی جدید برای مدل‌سازی عددی و تحلیل رشد ترد در ساختارهای پیچیده ارائه می‌دهد. در پژوهش حاضر، برای پیاده‌سازی عددی روش میدان فاز از روش حل غیروابسته معادلات حاکم سود برده می‌شود. از مزایای روش غیروابسته در مقایسه با روش حل همزمان معادلات میدان جابجایی و میدان فاز می‌توان به همگرایی بهتر حل عددی در روش غیروابسته اشاره کرد. در حل غیروابسته، معادلات میدان جابجایی و میدان فازی به صورت مجزا در دو زیربرنامه حل می‌شوند و نتایج استخراج شده در این دو زیربرنامه در هر گام حل به اشتراک گذاشته

این نظریه نرخ تغییرات انرژی پتانسیل سطح ترد با  $G$  نمایش داده می‌شود. برای سنجش شروع رشد ترد باید نرخ آزادسازی انرژی با نرخ بحرانی آزادسازی انرژی،  $G$  مقایسه گردد. در صورتی که  $G$  از مقدار بحرانی بیشتر باشد رشد ترد ادامه می‌یابد [2].

روش میدان فاز اولین بار توسط گینزبرگ بیان شد [3]. در روش میدان فاز، مدل‌سازی ترد براساس تابع چگالی انرژی - که اولین بار توسط بوردین و همکاران پیشنهاد شد - انجام می‌شود [4]. در روش میدان فاز تغییرات فیزیکی و شیمیایی در طول فرایند شکست باندهای بین اتمی و نیز تأثیر میکروترکها، خلل و فرج و آخالهای بحث نخواهد شد. در عوض، مواد به صورت پیوسته فرض می‌شوند و می‌توان فرآیند شکست را بر اساس تجزیه و تحلیل ماکروسکوپی مقادیر نتش و کرنش و نیز انرژی پیش‌بینی کرد. ترد مانند یک برش در ساختار جسم است. از دیدگاه ریاضی، ترد به عنوان یک ناپیوستگی هندسی بوده و به طور کلی با یک بعد کمتر از ابعاد هندسی در نظر گرفته می‌شود. بنابراین در یک محیط دو بعدی، ترد یک خط در نظر گرفته می‌شود.

هدف اصلی روش میدان فاز شبیه‌سازی رشد ترد مستقل از گستیته سازی هندسی است. به عبارتی دیگر، در این روش رشد ترد برخلاف روش اجزا محدود توسعه یافته به شبکه اجزای محدود مسئله مورد نظر بستگی ندارد [5-6]. در روش‌های مبتنی بر جداسازی گره‌ای، برای مدل‌سازی ترد باید آن را به صورت واقعی ایجاد کرد. به عبارتی دیگر، برای تحلیل رشد ترد در این روش باید گره‌ها را زم جد کرد [7]. در مقابل، عدم نیاز به این کار را می‌توان از مزایای روش میدان فاز برشمرد. با این حال، در روش میدان فاز ترد به صورت تقریبی مدل‌سازی می‌شود. بنابراین، روش میدان فاز به طور قابل ملاحظه‌ای باعث کاهش پیچیدگی‌های پیاده‌سازی حل عددی برای مسائل مربوط به شکست خواهد شد. چراکه در این روش نیازی به حل عددی ناپیوستگی‌ها در میدان جابجایی نخواهد بود. در واقع، در روش میدان فاز دو میدان پیوسته جابجایی و متغیر میدان فاز به صورت همزمان حل می‌شوند. بنابراین، با استفاده از روش میدان فاز می‌توان رشد ترد در ساختارهای پیچیده از لحاظ هندسی را بررسی کرد.

از جمله تحقیقاتی که پیرامون مدل‌سازی شکست ترد به روش میدان فاز انجام گرفته، می‌توان به پژوهش میه [8] اشاره کرد. در این پژوهش، اساس روش میدان فاز بر تعریف اثر تاریخچه انرژی بر رشد ترد است. همچنین الگوریتم حل بر اساس حل غیروابسته معادلات است. در پژوهش شیخ و همکاران [10,9] پیاده‌سازی روش میدان فاز برای رشد ترد با فرض شکست ترد انجام شده است. الگوریتم حل معادلات در این پژوهش براساس حل همزمان معادلات است.

در پژوهش بوردین و همکاران [11]، مدل میدان فاز برای شکست ترد به حالت دینامیکی با در نظر گرفتن اثرات اینترسی گسترش داده شده است. حل عددی معادلات به دو روش حل همزمان و حل غیروابسته می‌باشد. انجام شده است. با توجه به نتایج این پژوهش، حل غیروابسته کارایی بهتری در شبیه‌سازی شکست ترد در حالت دینامیکی دارد. بوردین و همکاران، با بررسی‌های موردنی رشد ترد در حالت دینامیکی نشان دادند که مدل میدان فاز به خوبی توانسته است رشد ترد در حالت دینامیکی در نمونه‌های دوبعدی و سهبعدی را مدل‌سازی کند.

در پژوهش دیگری از میه [12]، مدل میدان فاز با فرض تغییر شکل‌های بزرگ برای شکست پلیمر لاستیکی توسعه داده شد. در فرمول‌بندی مبتنی بر

<sup>1</sup> Load control<sup>2</sup> Crack opening<sup>3</sup> Arc length<sup>4</sup> Snap back behavior<sup>5</sup> Representative Volume Element (RVE)<sup>6</sup> Mesh refinement algorithm

$$\text{که در آن } d(x) \text{ تابعی نمایی و جواب معادله دیفرانسیل همگن (2) است:}$$

$$-\nabla d + \frac{1}{\ell^2} d = 0 \quad (2)$$

پارامتر  $\ell$ , پارامتری است که میزان پخش‌شوندگی ترک را کنترل می‌کند. میزان پخش‌شوندگی بیانگر خاصیت ناحیه انتقالی بین شکست و بدون آسیب بوده و دارای بعد طول است. متغیر میدان فاز دارای شرایط مرزی بیان شده در معادله (3) است:

$$d(0) = 0 \quad d(\pm\infty) = 1 \quad (3)$$

ایده اصلی این فرمول‌بندی مبتنی بر قانون تقریبی وردشی است که انرژی کل محیط الاستیک خطی دارای ترک را به دو پخش انرژی الاستیک داخلی و انرژی ترک تقسیم می‌کند. انرژی ترک حاصل اتفاق ناشی از تشکیل سطح جدید است. بنابراین انرژی پتانسیل کل به صورت معادله (4) تعریف می‌شود:

$$\psi(d, u) = \int_{\Omega} \psi^{el} d\Omega + \int_{\Gamma} G_c dA \quad (4)$$

بخش انرژی اتفاقی مربوط به ترک برابر است با مقدار انرژی آزاد شده ناشی از رشد ترک که جهت تشکیل سطح جدید مورد نیاز است:

$$\psi(d) = G_c \left( \int_{\Omega} \gamma(d) d\Omega \right) \quad (5)$$

در این رابطه  $\gamma(d)$ , تابع چگالی انرژی سطحی ترک, مطابق معادله (6) تعریف می‌شود:

$$\gamma(d) = \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{\ell} d^2 + \ell \nabla d \nabla d \right] \quad (6)$$

همچنین چگالی انرژی الاستیک با معادله (7) تعریف می‌شود:

$$\psi^{el} = \psi^{el}(\varepsilon, d) = g(d)\psi(\varepsilon) = \frac{1}{2} g(d) \cdot (\sigma\varepsilon) \quad (7)$$

از آنجا که تابع چگالی انرژی ترک وابسته به متغیر میدان فاز و گرادیان آن است در نتیجه تابع چگالی انرژی کل وابسته به کرنش و متغیر میدان فاز و گرادیان میدان فاز خواهد بود [8]. در این معادله  $g$  تابع آسیب یا تابع کاهش‌دهنده استحکام است که ارتباط بین چگالی انرژی الاستیک  $\psi^{el}$  و متغیر میدان فاز  $d$  را بیان می‌کند. میه تابع آسیب را به صورت معادله (8) تعریف کرده است [8]:

$$g(d) = (1 - d)^2 \quad (8)$$

لازم به ذکر است که استفاده از تابعیت درجه دوم در معادله آسیب به دلیل پایداری حل است. زیرا در صورت خطی بودن معادله آسیب، با رسیدن متغیر میدان فاز به مقدار 1 شبیه نمودار صفر نبوده که موجب عدم پایداری حل خواهد داد. همچنین، بوردن [11] نشان داد که در نظر گرفتن تابع آسیب درجه 3 منجر به تخمین کمتر نیروی شکست می‌شود. در نهایت انرژی پتانسیل کل به صورت معادله (9) بیان می‌شود:

$$\psi(d, u) = \int_{\Omega} [(1 - d)^2 + \eta] \psi^{el}(u) d\Omega + \int_{\Omega} G_c \gamma(d) d\Omega \quad (9)$$

در معادله (9) پارامتر  $\eta$  به منظور پایداری محاسبات عددی پیشنهاد شده که مقدار آن مثبت و بسیار کوچک است.

### 3- فرم ضعیف و گسته‌سازی معادلات حاکم

تحت شرایط شبه استاتیکی، معادله تعادل انرژی به صورت معادله (10) تعریف می‌شود [9]:

$$\delta W_{int} + \delta W_{ext} = 0 \quad (10)$$

انرژی داخلی به صورت معادله (11) بیان می‌شود:

می‌شوند. در پژوهش حاضر به منظور استفاده از این مزیت روش میدان فاز، رشد ترک در ساختارهای متخلخل بررسی شده است. از آنجا که ساختار میکروسکوپی استخوان یک ساختار متخلخل پیچیده از لحظه هندسی پرشمرده می‌شود، یک حجمک نماینده از بافت اسفنجی استخوان که دارای شرایط و فرضیات حاکم بر مدل میدان فاز است، انتخاب شده است. پژوهش حاضر به بررسی میکرومکانیکی شکست ترد ناحیه استئون پخش متراکم<sup>۱</sup> استخوان با استفاده از شبیه‌سازی رشد ترک به روش میدان فاز می‌پردازد. این ناحیه دارای محیطی متخلخل و ترد بوده که با فرضیات حاکم بر مسئله مطابقت دارد. در این پژوهش، به منظور بررسی تغییرات ظرفیت تحمل بال ساختار متخلخل استخوان با افزایش پوکی استخوان، شکست ناشی از رشد ترک در این ساختارهای متخلخل با درصد تخلخل‌های مختلف بررسی شده است.

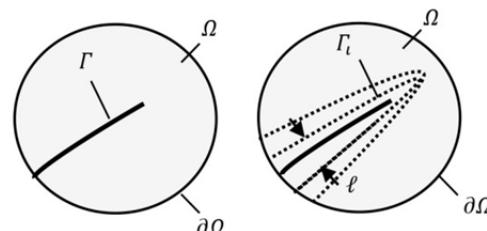
## 2- روش میدان فاز

مطابق شکل 1، روش میدان فاز بر اساس تقریب ناپیوستگی ترک تیز  $\Gamma$  به ترک پخش‌شونده  $\Gamma_t$  استوار است. با در نظر گرفتن  $x = 0$  به عنوان مکانی که شکست کامل ماده را نشان می‌دهد، ترک تیز را می‌توان با متغیر میدان فاز ترک  $d(x) \in [0,1]$  توصیف کرد.

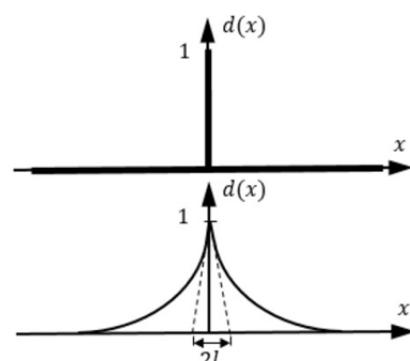
در اینجا،  $d(x)$  پارامتری حدی است که برای  $d = 0$  ماده سالم و برای  $d = 1$  ماده کاملاً شکسته شده در نظر گرفته می‌شود. همان‌گونه که در شکل 2 مشاهده می‌شود، پایه و اساس مدل میدان فاز در زمینه مدل‌سازی رشد ترک بر تقریب زدن ناپیوستگی  $\Gamma$  به  $\Gamma_t$  است.

با در نظر گرفتن تقریب ترک تیز با ترک پخش‌شونده در حالت یک بعدی مطابق شکل 2، میه و همکاران [8] این تقریب را با معادله (1) بیان کرده‌اند:

$$d(x) = e^{-\frac{|x|}{\ell}} \quad (1)$$



شکل 1 ترک تیز  $\Gamma$  و ترک پخش‌شونده  $\Gamma_t$



شکل 2 ترک تیز و تقریب ترک پخش‌شونده

<sup>1</sup> Osteon of Compact Bone

$$K_{IJ,e}^{dd} = \int_{\Omega} G_c \ell B_I^{dT} B_J^d + \left[ \frac{G_c}{\ell} + 2\psi(\epsilon) \right] N_I^d N_J^d d\Omega \quad (27)$$

در ادامه فرآیند حل عددی معادلات گسسته‌سازی شده بیان می‌شود.

#### 4- فرآیند حل عددی

با توجه به غیرخطی بودن معادلات اجزای محدود، حل عددی این معادلات به روش تکراری انجام شده است. همان‌طور که قبلاً اشاره شد، معادلات اصلی حاکم بر مسئله شامل معادله میدان جابجایی و معادله میدان فاز است. در پژوهش حاضر از روش حل غیروابسته معادلات تعادل و میدان عددی معادلات استفاده شده است. به بیان دقیق‌تر، معادلات تعادل و میدان فاز ترک به صورت جداگانه و تناوبی حل شده و خروجی هر بخش جهت محاسبه‌ی بخش دیگر به اشتراک گذاشته می‌شود. از جمله ویژگی‌های حل غیروابسته‌ی معادلات می‌توان به پایداری بهتر حل عددی اشاره کرد. با این وجود، در حل غیروابسته نسبت به حل همزمان معادلات، پیش‌بینی رشد ترک کاهش پیدا می‌کند که برای جلوگیری از آن می‌توان گام حل را کوچک‌تر در نظر گرفت.

به منظور پیاده‌سازی معادلات اجزای محدود، از زیربرنامه UEL در نرم‌افزار اباکوس استفاده شده است. همچنین، از زیربرنامه UMAT جهت نمایش نتایج در این نرم‌افزار استفاده شده است. بنابراین، در پیاده‌سازی الگوریتم حل عددی در نرم افزار اباکوس از روش لایه‌ای در نوشتن زیربرنامه استفاده شده است. در روش لایه‌ای، هر لایه دارای خصوصیات گره‌ای شامل جابجایی و مختصات گره‌ای یکسان اما درجه آزادی مختلف در هر لایه است. لایه اول مربوط به میدان فاز ترک و دارای یک درجه آزادی است. لایه دوم مربوط به میدان جابجایی است که بسته به ابعاد مسئله یعنی دو یا سه بعدی، دارای دو یا سه درجه آزادی است. در نهایت، لایه سوم جهت نمایش مقادیر و نتایج محاسبه شده در دو لایه قبل با فرض ماده الاستیک با مدول یانگ بسیار کوچک در نظر گرفته شده است. به همین علت، لایه سوم تأثیری در نتایج حل ندارد. الگوریتم حل عددی معادلات اجزای محدود شامل معادلات میدان جابجایی و میدان فاز ترک در حالت دو بعدی در شکل 3 و شکل 4 نشان داده شده است.

حل غیروابسته‌ی معادلات نیازمند ارتباط میان دو لایه اول زیربرنامه است که این ارتباط از طریق ساختار بلوک مشترک در زیربرنامه انجام شده است. ساختار بلوک مشترک برای ذخیره کردن و اشتراک‌گذاری اطلاعات هر المان استفاده می‌شود. با استفاده از روش نیوتون-رافسون، حل تکراری معادلات با استفاده از معادله (28) انجام می‌شود:

$$\begin{bmatrix} K^{uu} & 0 \\ 0 & K^{dd} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} d_{n+1} \\ u_{n+1} \end{bmatrix} = - \begin{bmatrix} r^u \\ r^d \end{bmatrix} \quad (28)$$

این معادله به صورت دو معادله خطی قابل حل است که در آن متغیر فازی  $d_{n+1}$  مجهول بوده، اما ماتریس سختی  $K_n$  و بردار باقیمانده  $r_n$  در زمان  $t_n$  مقداری معلوم هستند. همچنین، به منظور محاسبه‌ی متغیر جابجایی در زمان  $t_{n+1}$  می‌توان از مقدار میدان فاز در زمان  $t_n$  و شرایط مرزی در زمان  $t_{n+1}$  استفاده کرد.

#### 5- شبیه‌سازی و تحلیل نتایج

##### 5-1- راستی آزمایی حل عددی با مسئله محک

در این بخش با حل مسئله محک مطابق مرجع میه [8]. صحت نتایج به دست آمده از حل عددی انجام شده بررسی می‌شود. مسئله محک مطابق شکل 5 که نمونه با ترک لبه‌ای تحت کشش در مود اول شکست است. ثوابت ماده

$$\delta W_{\text{int}} = \int_{\Omega} [(1-d)^2 + \eta] \sigma \delta \epsilon d\Omega + \int_{\Omega} -2(1-d) \delta d \psi(\epsilon) d\Omega + \int_{\Omega} G_c \left[ \frac{1}{\ell} d \delta d + \ell \nabla d \delta (\nabla d) \right] d\Omega \quad (11)$$

در نهایت با استفاده از معادله (11) و قضیه‌ی دیورزانس، شکل قوی معادلات به صورت زیر بدست می‌آید [9]:

$$[(1-d)^2 + \eta] \frac{\partial \sigma_{ij}}{\partial x_i} + b_j = 0 \quad (12)$$

$$[(1-d)^2 + \eta] n_i \sigma_{ij} = 0 \quad (13)$$

$$u_j = \bar{u}_j \quad (14)$$

$$G_c \ell \frac{\partial^2 d}{\partial x_i \partial x_i} + \left[ \frac{G_c}{\ell} + 2\psi(\epsilon) \right] d = 2\psi(\epsilon) \quad (15)$$

$$\frac{\partial d}{\partial x_i} n_i = 0 \quad (16)$$

به منظور گسسته‌سازی میدان جابجایی  $\mathbf{u}$  و میدان فاز  $d$  و همچنین مقادیر مجازی آن‌ها یعنی  $8\mathbf{u}$  و  $8d$  به روش اجزای محدود، توابع شکل  $N_I^u$  و  $N_I^d$  و  $N_{I,x}^u$  و  $N_{I,y}^u$  و  $N_{I,x}^d$  و  $N_{I,y}^d$  تعریف می‌شوند که  $I$  تعداد کل گره‌های المان است. در این پژوهش، از المان مرتعی چهارگره‌ای استفاده شده است. در

نهایت، توابع شکل به صورت معادله (17) تعریف می‌شوند:

$$N_I^u = \begin{bmatrix} N_I & 0 \\ 0 & N_I \end{bmatrix}, N_I^d = N_I \quad (17)$$

ماتریس مشتق توابع شکل با معادله (18) به صورت زیر بیان می‌شود:

$$B_I^u = \begin{bmatrix} N_{I,x}^u & 0 \\ 0 & N_{I,y}^u \end{bmatrix}, B_I^d = \begin{bmatrix} N_{I,x}^d \\ N_{I,y}^d \end{bmatrix} \quad (18)$$

در این روابط،  $N_{I,x}$  و  $N_{I,y}$  مشتقهای جزئی توابع شکل به ترتیب نسبت به  $x$  و  $y$  است. در نتیجه، گسسته‌سازی مقادیر میدانی با معادلات (19) و (20) بیان می‌شود:

$$\epsilon = \sum_{i=1}^N B_I^u u_i \quad (19)$$

$$\nabla d = \sum_{i=1}^N B_I^d d_i, d = N^d d_i \quad (20)$$

معادله گسسته‌سازی شده مربوط به تعادل تنش را می‌توان با معادله (21) بیان کرد:

$$R_{I,e}^u = P_{I,e}^u = \int_{\Omega} [(1-d)^2 + \eta] B_I^{uT} \sigma d\Omega \quad (21)$$

معادله گسسته‌سازی شده مربوط به ترک نیز با معادله (22) بیان می‌شود:

$$R_{I,e}^d = P_{I,e}^d = \sum_{I=1}^N \int_{\Omega} G_c \ell B_I^{dT} \nabla d + \left[ \frac{G_c}{\ell} + 2\psi(\epsilon) \right] (N_I d) d\Omega - \int_{\Omega} 2N_I \psi(\epsilon) d\Omega \quad (22)$$

با توجه به ماهیت غیرخطی باقیمانده، بایستی میدان جابجایی و میدان فاز با استفاده از روش تکراری نیوتون-رافسون در زمان  $t_{n+1}$  محاسبه شوند:

$$\begin{bmatrix} u \\ d \end{bmatrix}_{t+\Delta t} = \begin{bmatrix} u \\ d \end{bmatrix}_t - \begin{bmatrix} K^{uu} & K^{ud} \\ K^{du} & K^{dd} \end{bmatrix}_t^{-1} \begin{bmatrix} r^u \\ r^d \end{bmatrix}_t \quad (23)$$

درایه‌های مربوط به ماتریس سختی با معادلات (24) تا (27) بیان می‌شوند:

$$K_{IJ,e}^{uu} = \frac{\partial P_{IJ,e}^u}{\partial u_j} = \int_{\Omega} [(1-d)^2 + \eta] B_I^{uT} C B_J^u d\Omega \quad (24)$$

$$K_{IJ,e}^{ud} = \frac{\partial P_{IJ,e}^u}{\partial d_j} = \int_{\Omega} -2(1-d) B_I^{uT} \sigma N_I^d d\Omega \quad (25)$$

$$K_{IJ,e}^{du} = \frac{\partial P_{IJ,e}^d}{\partial u_j} = \int_{\Omega} -2(1-d) N_I^d \sigma^T B_I^u d\Omega \quad (26)$$

استفاده شده در شبیه‌سازی مسئله محک از مرجع میه [8] در جدول 1 آمده است. همچنین، پارامترهای محاسباتی شامل اندازه المان در اطراف ترک لبه‌ای و پارامتر تقریب ترک در جدول 1 ذکر شده‌اند. شبکه اجزای محدود استفاده شده در مسئله محک با تعداد 15600 المان در شکل 6 نشان داده شده است.

نتایج حاصل از شبیه‌سازی عددی میدان فاز ترک برای مسئله محک به صورت توزیع متغیر میدان فاز نمایش‌دهنده رشد ترک در شکل 7 نشان داده شده است. با رسیدن متغیر میدان فاز به 1 در یک المان، ترک شروع به رشد می‌کند و در ادامه المان‌های مجاور نیز چار شکست شده تا جسم به طور کامل شکسته شود. شکل 8 منحنی نیرو بر حسب جابجایی بار را برای مسئله محک نشان می‌دهد. در این شکل، منحنی نیرو جابجایی پژوهش حاضر با مرجع میه [8] مقایسه شده است که تطابق نزدیک نتایج حاکی از صحت حل عددی در این پژوهش است.

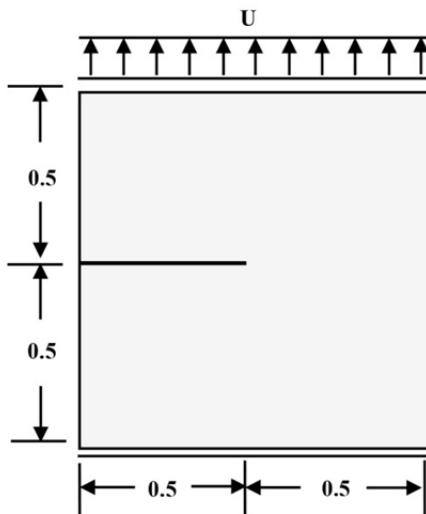


Fig. 5 Single edge notched specimen as the benchmark example for the verification of numerical implementation

شکل 5 نمونه با ترک لبه‌ای به عنوان مسئله محک برای راستی آزمایی حل عددی

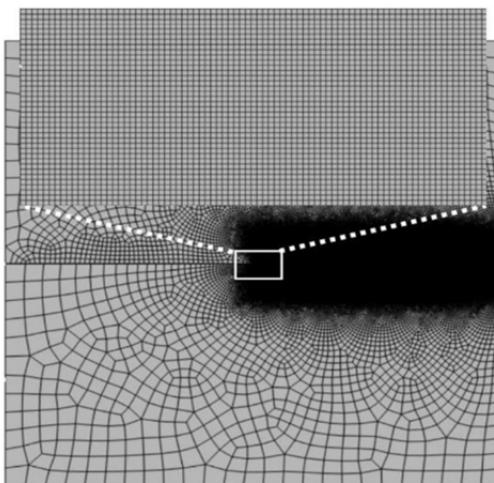


Fig. 6 Finite element mesh of the benchmark example with 15600 elements

شکل 6 شبکه اجزا محدود مسئله محک با تعداد 15600 المان

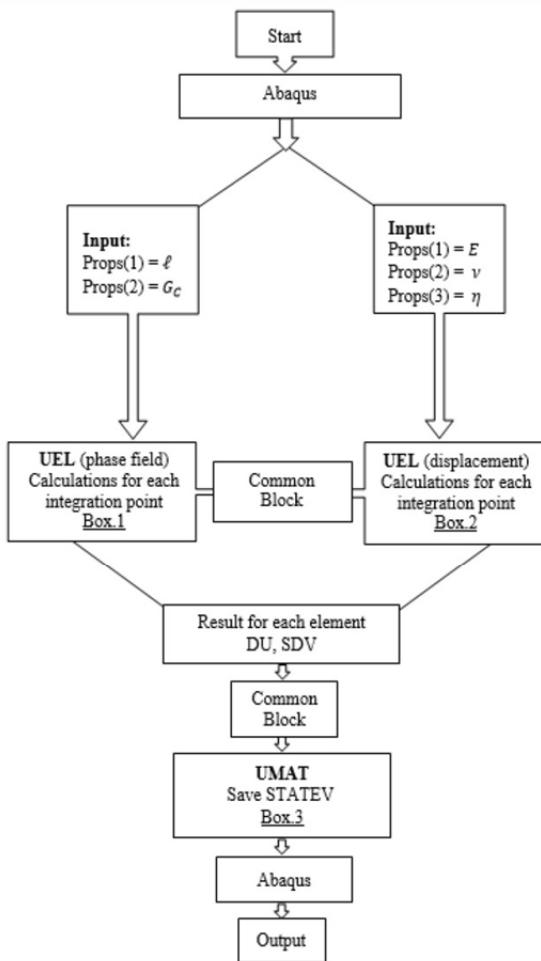


Fig. 3 Algorithmic details of numerical implementation

شکل 3 الگوریتم حل عددی

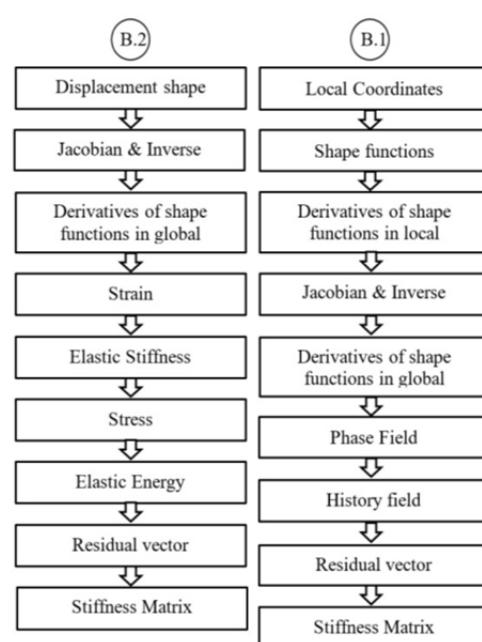


Fig. 4 Algorithmic details of Box.1 and Box.2 in the numerical implementation

شکل 4 جزئیات الگوریتم 1 و Box.2 در الگوریتم حل عددی

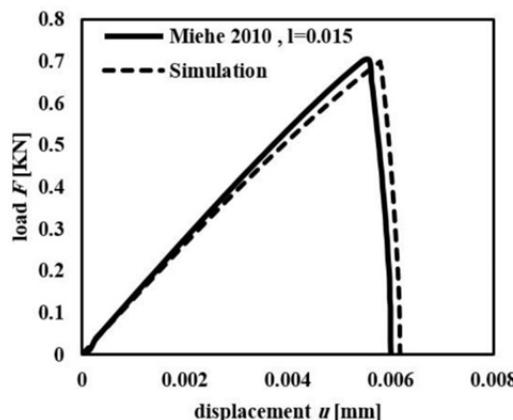


Fig. 8 load-displacement curves for single edge notched specimen

شکل 8 نمودار نیرو جابجایی نمونه با ترک لبه‌ای

استحکام محیط متخلخل بررسی شده است. به عنوان محیطی متخلخل، ناحیه‌ی استئون بخش متراکم استخوان در نظر گرفته شده که در آن، متخلخل به معنی پوکی استخوان است. با توجه به خصوصیات ترد این ناحیه از استخوان که در جدول 2 آمده، فرضیات حاکم بر مدل توسعه داده شده از جمله خواص الستیک و شکست ترد ارضامی شوند. همچنین، خصوصیات ساختار متخلخل استخوان شامل قطر حفره‌ها، میانگین قطر حفره‌ها و واریانس قطر حفره‌ها در جدول 2 آمده است و یک حجمک نماینده استخوان با این مشخصات ایجاد شد. با شبیه‌سازی متخلخل‌های مختلف، بار بحرانی برای شروع رشد ترک و همچنین نحوه رشد ترک در اثر پوکی استخوان یعنی افزایش درصد متخلخل در استخوان بررسی می‌شود.

برای انجام شبیه‌سازی‌ها، یک حجمک نماینده دوبعدی با ابعاد 5 mm × 5 mm با خصوصیات ذکر شده استخوان در جدول 2 ایجاد شد. در مرجع [17]، متخلخل این بخش از استخوان در محدوده 5% تا 38% گوارش شده است. بنابراین، در شبیه‌سازی‌ها نمونه‌های حجمک نماینده با درصد متخلخل‌های مختلف 10%, 15%, 20%, 25%, 30% و 35% بررسی شده‌اند. حجمک‌های نماینده مذکور تحت بارگذاری کششی تکمحوره با کنترل جابجایی قرار گرفته و در هر مورد منحنی نیرو جابجایی و حداکثر نیروی لازم جهت شروع رشد ترک اسخراج شده است.

در شکل 9 توزیع متغیر میدان فاز نمایش‌دهنده رشد ترک در نمونه‌های با درصد متخلخل مختلف رسم شده است. مطابق شکل 9، رشد ترک معمولاً از ناحیه‌ای که دارای حفره‌ی بزرگ‌تر و در نتیجه تمرکز تنش بیشتر است شروع شده است. رشد ترک با توجه به موقعیت حفره‌ها ادامه پیدا کرده تا سرانجام منجر به شکست کامل جسم شود. به بیان دیگر، مسیر رشد ترک تابع موقعیت حفره‌ها است. همچنین در بعضی موارد ممکن است ترک از نواحی مختلف شروع شود. در نهایت، در همه نمونه‌ها رشد ترک در عرض نمونه منجر به شکست کامل ساختار شده است.

جدول 2 مشخصات ناحیه‌ی استئون بخش متراکم استخوان [19-17]

Table 2 Specifications for the osteon region of Compact Bone [17-19]	
110.01 - 414.04 $\mu\text{m}$	قطر حفره‌ها
232.05 $\mu\text{m}$	میانگین قطر حفره‌ها
9433.041 ( $\mu\text{m}$ ) <sup>2</sup>	واریانس قطر حفره‌ها
500 N/m	انرژی بحرانی ترک
15.8 GPa	مدول الاستیسیته

جدول 1 ثوابت ماده و پارامترهای محاسباتی در شبیه‌سازی مستله محک

Table 1 Material constants and computational parameters in the benchmark example [8]

0.005 mm	اندازه المان
0.015 mm	اندازه پارامتر تقریب ترک
0.3	ضریب پواسون
2.7 N/mm	انرژی بحرانی ترک
210 GPa	مدول الاستیسیته

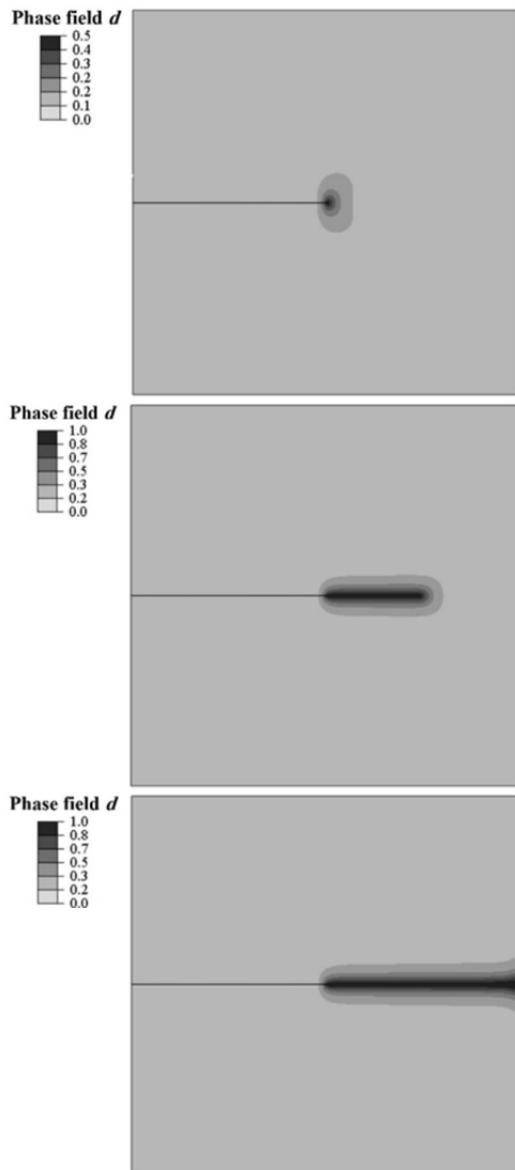
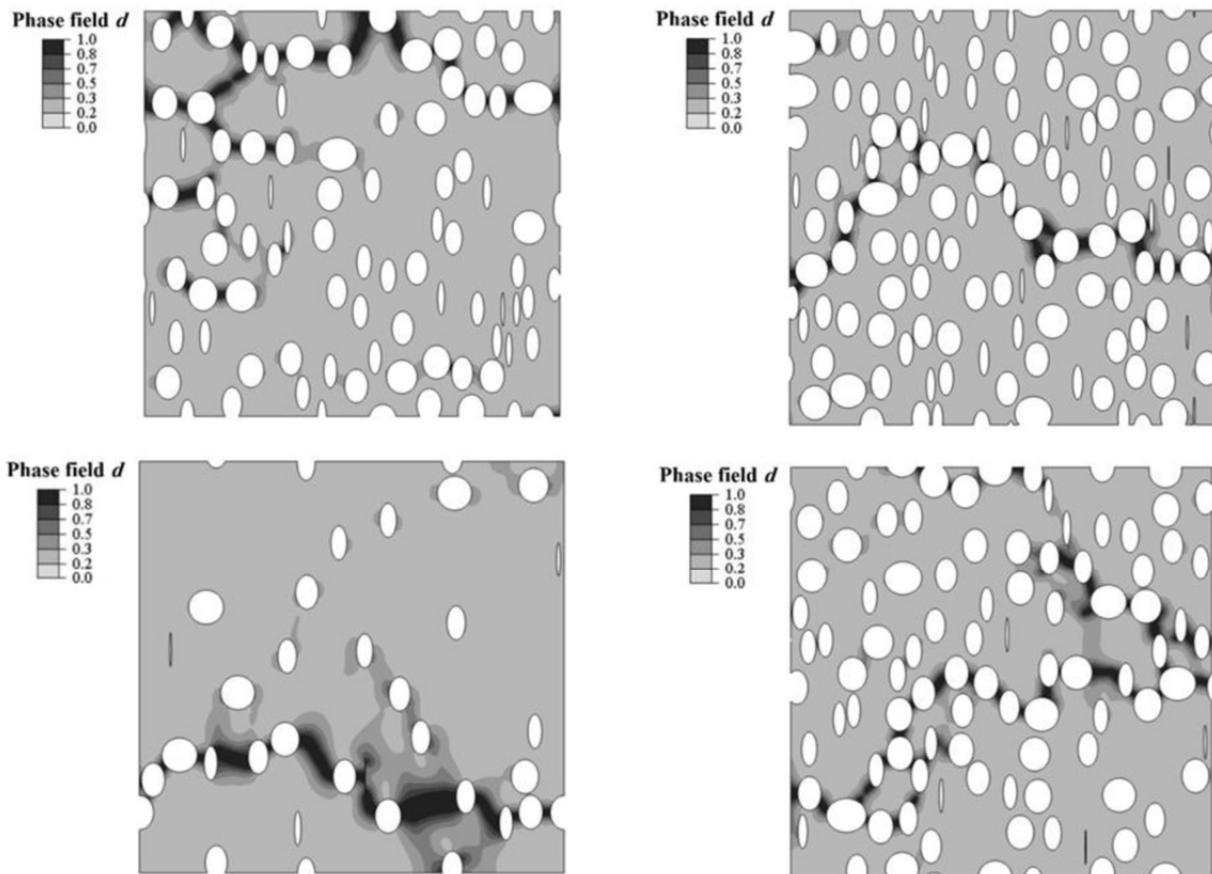


Fig. 7 توزیع متغیر میدان فاز در نمونه با ترک لبه‌ای تحت کشش در مراحل مختلف

شکل 7 توزیع متغیر میدان فاز در نمونه با ترک لبه‌ای تحت کشش در مراحل مختلف رشد ترک

## 5-2- شبیه‌سازی رشد ترک در محیط متخلخل

در این بخش به عنوان کاربردی از مدل توسعه داده شده، رشد ترک در یک حجمک نماینده از یک محیط متخلخل شبیه‌سازی شده است. با شبیه‌سازی میکرومکانیکی نمونه‌هایی با درصد متخلخل‌های مختلف، اثر متخلخل بر



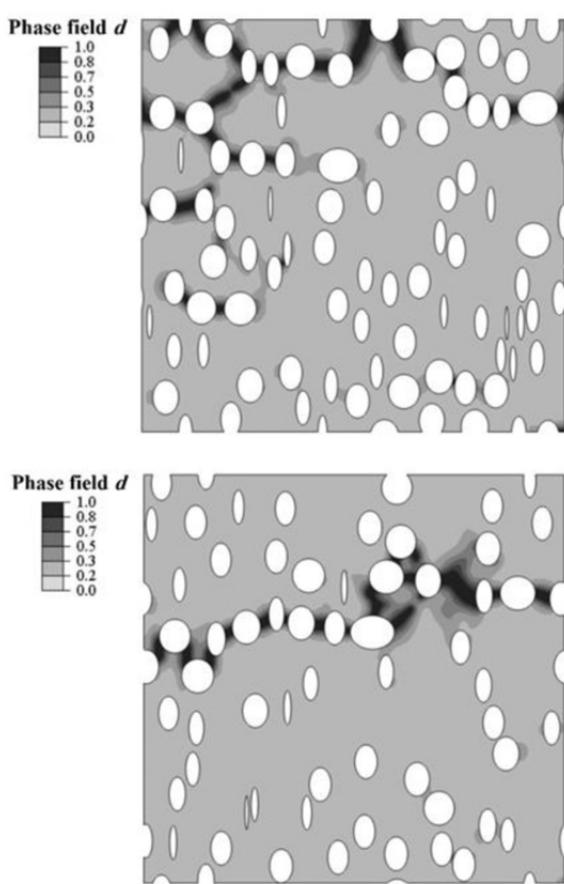
شکل 9 توزیع متغیر میدان فاز در نمونه‌های با درصد تخلخل مختلف 10%，15%，20%，25%，30% و 35% (از بالا به پایین)

شکل 9 توزیع متغیر میدان فاز در نمونه‌های با درصد تخلخل مختلف 10%，15%，20%，25%，30% و 35% (از بالا به پایین)

در شکل 10 منحنی نیرو جابجایی برای نمونه‌های با درصد تخلخل مختلف رسم شده است. در همه موارد، با اعمال جابجایی، نیرو افزایش یافته و پس از رسیدن به یک مقدار حداقل با شروع رشد ترک کاهش می‌یابد تا در لحظه شکست کامل نمونه به صفر برسد. این مقدار حداقل نیروی قابل تحمل نمونه در آستانه شروع رشد ترک را می‌توان به عنوان ظرفیت تحمل بار یا استحکام ساختار متخلخل در نظر گرفت. شکل 10 نشان می‌دهد که با افزایش درصد تخلخل، استحکام ساختار متخلخل کاهش می‌یابد. به منظور بررسی دقیق‌تر این رفتار، تغییرات استحکام ساختار متخلخل بر حسب درصد تخلخل در شکل 11 رسم شده است.

نکته قابل توجه در شکل 11، غیرخطی بودن کاهش استحکام ساختار متخلخل بر حسب افزایش تخلخل است. از تخلخل از 10% تا 15% استحکام ساختار متخلخل با شبیه نسبتاً کمی کاهش می‌یابد. ولی در محدوده تخلخل میان 15% تا 20% کاهش چشم‌گیری در استحکام ساختار متخلخل مشاهده می‌شود و با افزایش بیشتر تخلخل از 20% تا 35% روند نزولی استحکام با شبیب کمتری ادامه می‌یابد. بنابراین، می‌توان چنین نتیجه گرفت که یک مقدار بحرانی درصد تخلخل وجود دارد که در آن کاهش استحکام ساختار متخلخل ناگهانی است.

همان‌گونه که قبلاً اشاره شد، ایده اصلی فرمول‌بندی مدل میدان فاز شکست ترد مبتنی بر تقسیم انرژی کل محیط الاستیک خطی دارای ترک به



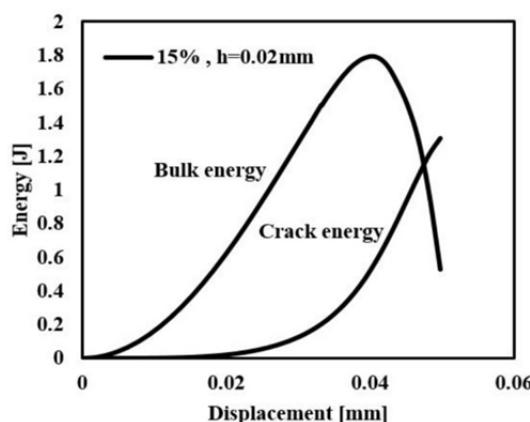


Fig. 12 The variation of bulk energy and crack energy in porous structure with 15% porosity

شکل 12 تغییرات انرژی الاستیک و انرژی ترک در بافت متخلخل با تخلخل 15%

UEL در نرم افزار اباقوس انجام شد. به منظور راستی آزمایی مدل، از یک نمونه با ترک لبه‌ای تحت کشش در مود اول شکست به عنوان مسئله محک استفاده شد. تطابق نزدیک نتایج پژوهش حاضر با مرجع میه [8] حاکی از صحت حل عددی در این پژوهش بود. به عنوان کاربردی از مدل توسعه داده شده، رشد ترک در یک حجمک نماینده از ساختار متخلخل استخوان شبیه‌سازی شده، رشد ترک در اثر تخلخل بر استحکام استخوان برسی شد. نتایج شبیه‌سازی حاکی از توانایی روش میدان فاز برای شبیه‌سازی رشد ترک در ساختارهای شبیه‌سازی از لحاظ هندسی مانند استخوان است. تحلیل نتایج شبیه‌سازی نشان پیچیده از طور کلی با افزایش درصد تخلخل، ظرفیت تحمل بار یا استحکام ساختار متخلخل کاهش می‌یابد. نکته قابل توجه آن است که این استحکام در یک مقدار بحرانی تخلخل کاهش ناگهانی دارد.

## 7- فهرست علامت

$b$	نیروی بدنه خارجی
$C$	تانسور سختی الاستیک
$d$	متغیر آسیب
$g(d)$	تابع کاهش دهنده استحکام
$G_c$	نرخ بحرانی آزادسازی انرژی
$h$	اندازه المان
$H$	پارامتر تاریخچه انرژی
$l$	پارامتر تقریب ترک
$n_i$	بردار یکه عمودی
$P_i$	نیروهای داخلی
$\gamma$	علامه یونانی
$\gamma(d)$	تابع چگالی انرژی سطحی ترک
$\Gamma$	معرف سطح مشخص
$\eta$	پارامتر پایداری
$\psi$	انرژی الاستیک
$\psi(d)$	انرژی ترک
$\Omega$	معرف حجم مشخص
$I$	زیرنویس‌ها
$I$	تعداد المان

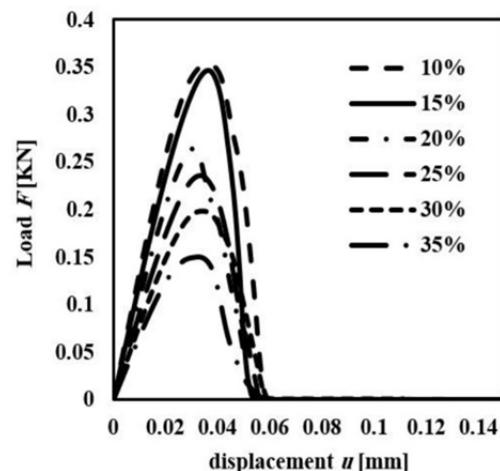


Fig. 10 نمودار نیرو جابجایی ساختار متخلخل با درصد تخلخل‌های مختلف

شکل 10 نمودار نیرو جابجایی ساختار متخلخل با درصد تخلخل‌های مختلف

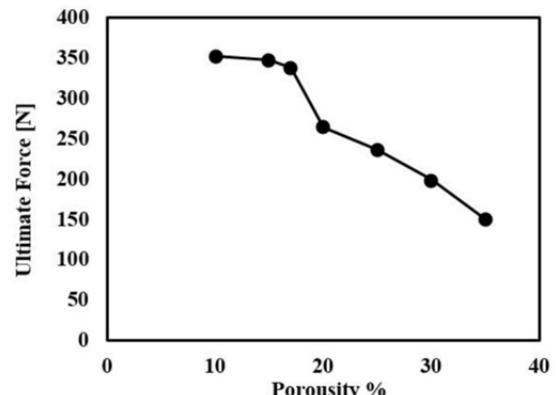


Fig. 11 Ultimate force or strength of porous structure in terms of porosity percentage

شکل 11 حداکثر نیرو یا استحکام ساختار متخلخل بر حسب درصد تخلخل

دو بخش انرژی الاستیک داخلی و انرژی سطح ترک است. به منظور برسی روند تغییرات انرژی طی رشد ترک، در شکل 12 منحنی تغییرات انرژی الاستیک و انرژی سطحی ترک در بافت متخلخل با تخلخل 15% رسم شده‌اند. این شکل نشان می‌دهد که در ابتدا با افزایش جابجایی، انرژی الاستیک افزایش پیدا می‌کند. همچنین، با شروع رشد ترک انرژی سطحی ترک نیز افزایش می‌یابد. تا قبل از رسیدن نیرو به حداکثر مقدار خود، انرژی الاستیک و انرژی سطحی ترک هر دو افزایش می‌یابند. در این محدوده، انرژی لازم برای ایجاد ترک توسط بارگذاری خارجی تأمین می‌شود. پس از رسیدن نیرو به حداکثر مقدار خود، انرژی الاستیک کاهش و انرژی سطحی ترک افزایش می‌یابد. در این محدوده، انرژی لازم برای رشد ترک با کاهش انرژی الاستیک ذخیره شده در ماده تأمین می‌شود.

## 6- جمع‌بندی

در پژوهش حاضر، مدل میدان فاز شکست ترد میه [8] در نرم افزار اجزای محدود اباقوس پیاده‌سازی و پس از راستی آزمایی، برای شبیه‌سازی رشد ترک در ساختار متخلخل استخوان استفاده شد. بدین منظور، ابتدا معادلات حاکم بر مسئله شکست ترد شامل معادله میدان جابجایی و معادله میدان فاز با استفاده از روش اجزای محدود گسسته‌سازی شد. با استفاده از روش حل غیروابسته‌ی معادلات، پیاده‌سازی حل عددی معادلات با نوشتن یک زیرنامه

## -8 مراجع

- [11] M. J. Borden, C. V. Verhoosel, M. A. Scott, T. J. Hughes, C. M. Landis, A phase field description of dynamic brittle fracture, *Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering*, Vol. 217, pp. 77-95, 2012.
- [12] C. Miehe, L. M. Schäzel, Phase field modeling of fracture in rubbery polymers. Part I: Finite elasticity coupled with brittle failure, *Journal of the Mechanics and Physics of Solids*, Vol. 65, pp. 93-113, 2014.
- [13] S. May, J. Vignollet, R. De Borst, A numerical assessment of phase-field models for brittle and cohesive fracture:  $\Gamma$ -convergence and stress oscillations, *European Journal of Mechanics-A/Solids*, Vol. 52, pp. 72-84, 2015.
- [14] M. A. Msekh, M. Silani, M. Jamshidian, P. Areias, X. Zhuang, G. Zi, P. He, T. Rabczuk, Predictions of J integral and tensile strength of clay/epoxy nanocomposites material using phase field model, *Composites Part B: Engineering*, Vol. 93, pp. 97-114, 2016.
- [15] H. Badnava, M. A. Msekh, E. Etemadi, and T. Rabczuk, An h-adaptive thermo-mechanical phase field model for fracture, *Finite Elements in Analysis and Design*, Vol. 138, pp. 31-47, 2018.
- [16] H. Badnava, Ductile fracture modelling based on the Drucker-Prager plasticity and phase field approach, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 18, No. 3, pp. 351-360, 2018. (in Persian)
- [17] V. Bouisson, F. Peyrin, C. Bergot, M. Hausard, A. Sautet, J. D. Laredo, Cortical Bone in the Human Femoral Neck: Three-Dimensional Appearance and Porosity Using Synchrotron Radiation, *Journal of Bone and Mineral Research*, Vol. 19, No. 5, pp. 794-801, 2004.
- [18] T. L. Norman, D. Vashishth, D. Burr, Fracture toughness of human bone under tension, *Journal of Biomechanics*, Vol. 28, No. 3, pp. 309313-311320, 1995.
- [19] P. K. Zysset, X. E. Guo, C. E. Hoffler, K. E. Moore, S. A. Goldstein, Elastic modulus and hardness of cortical and trabecular bone lamellae measured by nanoindentation in the human femur, *Journal of Biomechanics*, Vol. 32, No. 10, pp. 1005-1012, 1999.
- [1] A. A. Griffith, The phenomena of rupture and flow in solids, *Philosophical Transactions of the Royal Society of London A*, Vol. 221, No. 582, pp. 163-198, 1921.
- [2] G. R. Irwin, Analysis of stresses and strains near the end of a crack traversing a plate, *Journal of Applied Mechanics*, Vol. 24, pp. 361-364, 1957.
- [3] V. L. Ginzburg, L. D. Landau, On the theory of superconductivity, *Journal of Experimental and Theoretical Physics*, Vol. 20, pp. 1064-1082, 1950.
- [4] B. Bourdin, G. A. Francfort, J. J. Marigo, Numerical experiments in revisited brittle fracture, *Journal of the Mechanics and Physics of Solids*, Vol. 48, No. 4, pp. 797-826, 2000.
- [5] J. Dolbow, T. Belytschko, A finite element method for crack growth without remeshing, *International Journal for Numerical Methods in Engineering*, Vol. 46, No. 1, pp. 131-150, 1999.
- [6] N. Moës, A. Gravouil, T. Belytschko, Non-planar 3D crack growth by the extended finite element and level sets-Part I: Mechanical model, *International Journal for Numerical Methods in Engineering*, Vol. 53, No. 11, pp. 2549-2568, 2002.
- [7] G. L. Peng, Y. H. Wang, A Node Split Method for Crack Growth Problem, *Applied Mechanics and Materials*, Vol. 182, pp. 1524-1528, 2012.
- [8] C. Miehe, M. Hofacker, F. Welschinger, A phase field model for rate-independent crack propagation: Robust algorithmic implementation based on operator splits, *Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering*, Vol. 199, No. 45, pp. 2765-2778, 2010.
- [9] M. A. Msekh, J. M. Sargado, M. Jamshidian, P. M. Areias, T. Rabczuk, Abaqus implementation of phase-field model for brittle fracture, *Computational Materials Science*, Vol. 96, pp. 472-484, 2015.
- [10] M. A. Msekh, *Phase Field Modeling for Fracture with Applications to Homogeneous and Heterogeneous Materials*, PhD Thesis, Bauhaus University Weimar, Weimar, 2017.