



حل عددی مسائل الاستیسیته غیرخطی در حساب تغییرات

مژگان تقوی¹ * و محمدصادق شاهرخی دهکردی²

¹ گروه ریاضی کاربردی و صنعتی، دانشکده علوم ریاضی، دانشگاه شهید بهشتی
mo_taghavi@sbu.ac.ir

² گروه ریاضی کاربردی و صنعتی، دانشکده علوم ریاضی، دانشگاه شهید بهشتی
M_Shahrokhi@sbu.ac.ir

چکیده. در این مقاله با استفاده از روش عددی، تقریبی از مینیمم‌کننده‌های مسائل تغییراتی در الاستیسیته غیرخطی بدست می‌آوریم. برای این منظور معادلات اویلر-لاگرانژ مربوط به تابع انرژی را به وسیله روش طیفی گسسته سازی کرده و دستگاه جبری بدست آمده را حل می‌کنیم. در آخر با استفاده از نتایج عددی کارایی روش موردنظر را نشان می‌دهیم.

۱. پیش‌گفتار

فرض کنید Ω یک دامنه کراندار باشد. مساله تغییراتی زیر را در نظر بگیرید

$$\mathbb{F}[u, \Omega] := \int_{\Omega} W(\nabla u(x)) dx. \quad (1.1)$$

تابع انرژی بالا مربوط به مسائل الاستیسیته غیرخطی می‌باشند. ما به دنبال یافتن مینیمم‌کننده این تابع روی مجموعه‌ای از توابع که به فرم

$$A_p(\Omega) := \left\{ u \in W^{1,p}(\Omega, \mathbb{R}^n) : u|_{\partial\Omega} = \varphi(x), \det \nabla u > 0 \text{ -a.e.} \right\},$$

تعریف می‌شوند، هستیم. در تابع انرژی (۱.۱)، $W(\nabla u(x)) : M_+^{n \times n} \rightarrow \mathbb{R}^+$ تابع چگالی انرژی ذخیره شده است، که در آن $M^{n \times n}$ مجموعه‌ای از ماتریس‌های $n \times n$ با دترمینان مثبت هستند و در شرط مرزی $u = \varphi(x)$ صدق می‌کنند. هم‌چنین $h \in C^2(0, \infty)$ یک تابع محدب است که در شرایط زیر برای آن برقرار است:

$$h : (0, \infty) \rightarrow (0, \infty) \quad [\text{H}]$$

$$\lim_{t \downarrow 0} h(t) = \lim_{t \uparrow \infty} \frac{h(t)}{t} = \infty \quad [\text{H}]$$

2020 Mathematics Subject Classification. Primary 49M25; Secondary 49M37.

واژگان کلیدی. مسائل تغییراتی، معادلات اویلر-لاگرانژ، گسسته‌سازی، روش طیفی.
 * سخنران

در اینجا $\Omega \subset \mathbb{R}^2$ را یک مجموعه‌ی باز و کراندار به صورت $\{x \in \mathbb{R}^2 | a < |x| < b\}$ در نظر می‌گیریم که $0 < a < b < \infty$ است. در مقاله‌های [۱، ۲، ۳] از روش عناصرمتناهی با شبکه بندی‌های متفاوت برای حل عددی مسائل تغییراتی (۱.۱) که دارای یک یا چند حفره هستند استفاده شده‌است. هم‌چنین همگرایی، کارآمدی و موثر بودن این روش‌ها بررسی شده است. تحلیل و بررسی نتایج عددی در این مقالات ما را به استفاده از روش‌های عددی برای بدست آوردن تقریبی از مینیمم‌کننده‌های مسائل تغییراتی دیگر ترغیب کرد. در این مقاله تابع چگالی انرژی موردنظر از مدل اسکرم [۴] بدست می‌آید که تاکنون روش عددی برای آن مورد استفاده قرار نگرفته است و به صورت زیر بیان می‌شود.

$$W(\nabla u(x)) := |\wedge^2 \nabla u|^p + h(\det \nabla u). \quad (۲.۱)$$

در ادامه مینیمم‌کننده‌های این مساله را با استفاده از روش طیفی تقریب می‌زنیم که برای این کار ابتدا با استفاده از مقادیر منفرد ماتریس ∇u برای تابع چگالی (۲.۱)، مساله تغییراتی (۱.۱) را به فرم دیگری بازنویسی می‌کنیم.

۲. دست‌آوردهای پژوهش

در این بخش روش عددی موردنظر را بر روی دستگاه معادلات اوایلر-لاگرانژ که به فرم قطبی بیان شده‌اند، پیاده‌سازی می‌کنیم. حال فرم قطبی مساله تغییراتی که به صورت

$$\begin{aligned} \mathbb{E}[u, \Omega] &= \int_{\tilde{\Omega}} \left(F(g(P, Q)) + h(d((P, Q))) \right) \mu(\rho) d\rho d\varphi \\ &=: \mathbb{F}[P, Q] \end{aligned} \quad (۱.۲)$$

می‌باشد را در نظر بگیرید که در آن $\mu(\rho) := \frac{(b^2 - a^2) + (b - a)^2 \rho}{4}$ و $\tilde{\Omega}$ فرم استاندارد Ω می‌باشد. معادلات اوایلر-لاگرانژ را نسبت به متغیرهای (P, Q) بدست می‌آوریم. توابع هموار (\bar{P}, \bar{Q}) که روی مرز صفر هستند را در نظر بگیرید. حال معادلات اوایلر-لاگرانژ تابع انرژی \mathbb{F} به فرم زیر محاسبه می‌شوند:

$$\int_{\tilde{\Omega}} f_1(P, Q, \bar{P}) d\rho d\varphi = 0, \quad \int_{\tilde{\Omega}} f_2(P, Q, \bar{Q}) d\rho d\varphi = 0. \quad (۲.۲)$$

توجه کنید که در آن f_1 و f_2 به صورت

$$\begin{aligned} f_1 &= \bar{P} \left\{ \frac{4}{\mu(\rho)} F'(g) P \left[Q_\rho^2 (P_\varphi^2 + P^2 (Q_\varphi + 1)^2) + \right. \right. \\ &\quad \left. \left. (Q_\varphi + 1)^2 (P_\rho^2 + P^2 \psi_\rho^2) - Q_\rho (Q_\varphi + 1) \right] + h'(d) P_\rho \times \right. \\ &\quad \left. (Q_\varphi + 1) \right\} + (\bar{P})_\rho \left\{ \frac{4}{\mu(\rho)} F'(g) P^2 \left[P_\rho (Q_\varphi + 1) - \right. \right. \\ &\quad \left. \left. P_\varphi Q_\varphi (Q_\varphi + 1) \right] + h'(d) P (Q_\varphi + 1) \right\} - (\bar{P})_\varphi \left\{ \frac{4}{\mu(\rho)} \times \right. \\ &\quad \left. F'(g) \left[P_\varphi (P_\rho^2 + P^2 \psi_\rho^2) - P_\rho \right] + h'(d) Q_\rho \right\}, \end{aligned}$$

$$f_2 = (\bar{Q})_\rho \left\{ \frac{2}{\mu(\rho)} F'(g) \left[2P^2 \psi_\rho (P_\varphi^2 + P^2(Q_\varphi + 1)^2) - P^2(Q_\varphi + 1) \right] - h'(d) P_\varphi P \right\} + (\bar{Q})_a \left\{ \frac{2}{\mu(\rho)} F'(g) \times \left[2\Gamma^2(Q_\varphi + 1)(P_\rho^2 + P^2 \psi_\rho^2) - P^2 \psi_\rho \right] + h'(d) P P_\rho \right\},$$

بدست می آیند. در این قسمت روش طیفی را بر روی معادلات اوپلر-لاگرانژ (۲.۲) پیاده سازی می کنیم. برای این منظور تابع $P(\rho, \varphi)$ به صورت

$$P^{N,M} := P^{N,M}(\rho, \varphi) = \sum_{j=0}^M \left[\sum_{i=0}^{\frac{N}{2}} \alpha_{i,j} \cos(i\varphi) + \sum_{i=1}^{\frac{N}{2}-1} \beta_{i,j} \sin(i\varphi) \right] l_j(\rho), \quad (3.2)$$

و به طور مشابه تابع $Q(\rho, \varphi)$ را به فرم

$$Q^{N,M} := Q^{N,M}(\rho, \varphi) = \sum_{j=0}^M \left[\sum_{i=0}^{\frac{N}{2}} \xi_{i,j} \cos(i\varphi) + \sum_{i=1}^{\frac{N}{2}-1} \eta_{i,j} \sin(i\varphi) \right] l_j(\rho), \quad (4.2)$$

بیان می کنیم، که در آن $l_j(\rho)$ چندجمله‌ای لاگرانژ می باشد. در گام بعدی با استفاده از روش های انتگرال گیری عددی مناسب و اعمال شرایط مرزی بر آن یک دستگاه معادلات جبری بدست می آوریم که با حل آن تقریبی از مجهولات $(P^{N,M}, Q^{N,M})$ بدست می آید. در ادامه با بیان یک مثال کارایی روش ارائه شده را بررسی می کنیم.

قضیه ۱.۲. مساله تغییراتی $\mathbb{F}[P^{N,M}, Q^{N,M}]$ را در نظر بگیرید. اگر $(M, N) \rightarrow +\infty$ آن گاه تابع انرژی $\mathbb{F}[P^{N,M}, Q^{N,M}]$ به $\mathbb{F}[P, Q]$ همگرا است.

مثال ۲.۲. در تابع چگالی (۲.۱) فرض کنید $p = \frac{3}{2}$ و در دامنه Ω ، $b = 1$ باشد. هم چنین تابع محدب $h(t) = 2^{-\frac{1}{4}} \left(\frac{(t-1)^2}{2} + \frac{1}{t} \right)$ را در نظر می گیریم. جدول زیر خطای تابع انرژی (۱.۲) را با استفاده از روش ارائه شده برای $a = 10^3$ نشان می دهد.

جدول ۱: خطای تابع انرژی $\mathbb{F}[\cdot; \tilde{\Omega}]$ با $a = 10^{-3}$

M	24	32	40	48
$a = 10^{-3}$	$1.7862e - 04$	$3.965e - 04$	$8.8149e - 04$	$9.4425e - 05$

مراجع

1. Y. Lian, Z. Li, A dual-parametric finite element method for cavitation in nonlinear elasticity , *J. Comput. Appl. Math.*, Vol. **236**,2011, pp. 834–842.
2. Y. Lian, Z. Li, A numerical study on cavitation in nonlinear elasticity-defects and configurational forces *Mathematical Models and Methods in Applied Sciences*, Vol. **21**, 2011, pp. 2551-2574.
3. W. Huang, Z. Li, A mixed finite element method for multi-cavity computation in incompressible nonlinear elasticity , *J. Comput Math*, Vol. **37**, 2019, pp. 611–630.
4. R. Slobodeanu, On the geometrized Skyrme and Faddeev models, *J. Geometry and Physics*, Vol. *60*,2010, pp. 643–660.
5. C. Su, Z. Li, Error analysis of a dual-parametric bi-quadratic FEM in cavitation computation in elasticity ,*SIAM J. Numer. Anal.*, Vol. *53*,2015, pp. 1629–1649.