



بررسی سیکل یک-تناوبی پایدار حرکت ربات دوپای غیرفعال صفحه‌ای الاستیک

محمد یوسفوند^۱، برهان بیگزاده^{۲*}، امیرحسین دوائی مرکزی^۳

۱- دانشجوی کارشناسی ارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه علم و صنعت ایران، تهران

۲- استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه علم و صنعت ایران، تهران

۳- استاد، مهندسی مکانیک، دانشگاه علم و صنعت ایران، تهران

* تهران، صندوق پستی 16846-13114

اطلاعات مقاله

مقاله پژوهشی کامل

دربافت: 23 فروردین 1395

پذیرش: 05 خرداد 1395

ارائه در سایت: 15 تیر 1395

کلید واژگان:

ربات دوپای غیرفعال

لينک الاستيک

پایداری را در فتن

ارتعاشات ربات

حرکت یک‌تناوبی

ربات‌های دوپای غیرفعال امروزه مورد توجه بسیاری پژوهشگران است. تقریباً تمامی ربات‌های دوپای مدل‌سازی شده پیش از این به صورت مدل‌صلب همراه با جرم‌های نقطه‌ای در نظر گرفته شده‌اند. در این مقاله ربات دوپای صفحه‌ای به صورت الاستیک مدل‌سازی و شبیه‌سازی شده است و حرکت یک‌تناوبی برای آن بررسی شده است. پای تکیه‌گاه ربات غیرفعال به صورت تیز اوبلر-برنولی مدل‌سازی شده است و ارتعاشات آن به روش مودهای فرضی محسوسه شده‌اند و معادلات حرکت سیستم در فاز تسویه به کمک آن محاسبه شده است. سپس رفتار ربات دوپای الاستیک به روش عددی شبیه‌سازی شده است و نجوم تغییرات زوایا و سرعت‌های زاویه‌ای آن در حرکت یک‌تناوبی بررسی شده است، در شبیه‌سازی‌ها مشخص شد در هنگامی که ارتعاشات بالا هستند سرعت‌های زاویه‌ای به حالت نوسانی درمی‌آیند. ارتعاشات پای تکیه‌گاه ربات دوپای و تأثیرات ضربی الاستیسیته و ضربی دپینگ بر رفتار ربات الاستیک بررسی شده‌اند. سپس ربات دوپای الاستیک در حالتی که ارتعاشات آن کوچک هستند شبیه‌سازی شد و مشخص شد که ربات الاستیک در این حالت همانند ربات صلب رفتار می‌کند که درستی مدل‌سازی صورت گرفته را نشان می‌دهد. در این حالت حرکت پایدار یک تناوبی برای زاویه شیب $\gamma \leq 0.0328 \text{ rad}$ به دست آمد. همچنین جدایی مقادیر ویژه در زاویه شیب $\gamma = 0.029 \text{ rad}$ به دست آمد.

$$\text{ویژه در زاویه شیب } \gamma = 0.029 \text{ rad} = \gamma \text{ رخ داد}$$

Analysis of stable period-one gait of a planner passive biped with elastic links

Mohammad Yosofvand, Borhan Beigzadeh*, Amir Hossein Davaei Markazi

School of Mechanical Engineering, Iran University of Technology, Tehran, Iran

* P.O.B. 16846-13114, Tehran, Iran, b_beigzadeh@iust.ac.ir

ARTICLE INFORMATION

Original Research Paper

Received 11 April 2016

Accepted 25 May 2016

Available Online 05 July 2016

Keywords:
Passive biped
Elastic Link
Stability
Robot Vibration
Period-one Gait

ABSTRACT

Passive bipeds have become an interesting field of research for investigators. Probably all of the passive bipeds that have been modeled previously, are considered as rigid model with point-mass. In this paper, 2D planner compass-gait biped with elastic link is modeled and simulated and its period-one gait is investigated. The stance leg of the passive biped is modeled as an Euler-Bernoulli beam and its vibrations are modeled by using Assumed Modes Method and the equations of motion for the swing phase are developed. Then, behavior of the elastic biped is simulated by using numerical methods and the changes in leg angles and angular velocities of the biped are discussed. Computer simulations showed that when the vibrations of the stance leg are large, angular velocities become oscillating. Vibrations of the stance leg and the effects of Young's Modulus and damping coefficient on the motion of the elastic biped are discussed. Then model is simulated for the small vibrations of the stance leg and the results show that when the vibrations are small the elastic biped behaves like a rigid biped, which verifies our simulations. When the vibrations are small, period-one gait can be found for the elastic biped for the ramp slopes of $0 < \gamma \leq 0.0328 \text{ rad}$. The split in the eigenvalues of the period-one gait happens at the ramp slope of $\gamma = 0.029 \text{ rad}$.

کردن. در این مدل ربات به صورت یک پاندول دوگانه با پای نقطه‌ای مدل-

سازی شده است [2]. سپس گارسیا مدل ساده‌ترین ربات دوپا را مطرح کرد. در این مدل جرم‌های نقطه‌ای در انتهای پای ربات قرار گرفته‌اند و گارسیا توانست دوشاخه شدن حرکت ربات از سیکل یک‌تناوبی به سیکل دو‌تناوبی را ترسیم کند و نشان دهد [3].

مدل‌های جرم نقطه‌ای توسط محققین بسیاری استفاده شده‌اند. اسپانگ با تأیید نتایج به دست آمده توسط مک‌گیر از آن‌ها برای کنترل ربات‌های راهروند استفاده کرد. وی روابط بین کنترل غیرخطی و راه رفتن غیرفعال را

نخستین بار مک‌گیر¹ در سال 1990 نشان داد که یک ربات دوپا² می‌تواند تنها به وسیله جاذبه از یک سطح شیب دار بدون هیچ گونه تحریک خارجی³ یا استفاده از سیستم کنترلی به سمت پایین حرکت کند [1]. مدلی که مک‌گیر برای ربات دوپا درنظر گرفته بود، یک مدل صلب همراه با جرم‌های نقطه‌ای بود. گوسوامی و همکاران در سال 1997 مدل ربات دوپا پرگاری‌شکل را ارائه

¹ McGeer

² Biped Robot

³ Actuation

Please cite this article using:

M. Yosofvand, B. Beigzadeh, A. H. Davaei Markazi, Analysis of stable period-one gait of a planner passive biped with elastic links, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 16, No. 6, pp. 312-320, 2016 (in Persian)

برای ارجاع به این مقاله از عبارت ذیل استفاده نمایید:

M. Yosofvand, B. Beigzadeh, A. H. Davaei Markazi, Analysis of stable period-one gait of a planner passive biped with elastic links, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 16, No. 6,

pp. 312-320, 2016 (in Persian)

پوانکاره⁷ تحلیل شده است.

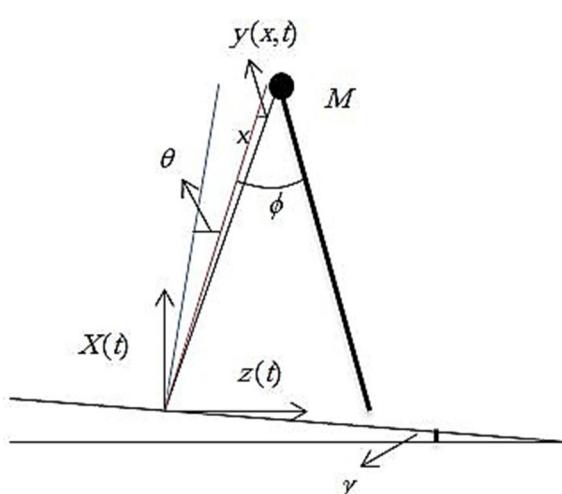
2- معادلات حرکت دیفرانسیلی ربات دوپا با لینک الاستیک
در این قسمت به بررسی ربات دوپا با لینک‌های الاستیک پرداخته شده است. با توجه به این که ارتعاشات پای نوسانگر تأثیر ناچیزی در دینامیک مسئله دارد، از آن صرف‌نظر می‌کیم. ابتدا انرژی جنبشی و پتانسیل گرانشی و انرژی پتانسیل ناشی از خمش در ربات را بدست می‌آوریم. سپس به کمک روابط اویلر-لاگرانژ معادلات حرکت سیستم را به دست می‌آوریم. معادلات حرکت به دست آمده در ادامه در شبیه‌سازی سیستم و بررسی پایداری آن به کار می‌روند. سپس قانون انتقال در برخورد پای نوسانگر با زمین را بدست آورده و با محاسبه آن، نگاشت پوانکاره سیستم که متغیرهای حالت سیستم را در لحظه برخورد پا با زمین به متغیرهای حالت در برخورد بعدی پا با زمین نگاشت می‌کند، محاسبه شده است.

2-1- انرژی جنبشی و پتانسیل پای تکیه‌گاه
در بررسی انرژی پای تکیه‌گاه از تغییر انرژی پتانسیل ناشی از خمشن به علت کوچکی صرف‌نظر شده است. همچنین از تغییرات سرعت و در نتیجه تغییرات انرژی جنبشی ناشی از خمشن پای تکیه‌گاه صرف‌نظر می‌کنیم و فرض می‌کنیم که طول پای تکیه‌گاه در اثر خمشن تغییر نمی‌کند و ثابت می‌ماند. پای تکیه‌گاه را به صورت یک تیر با تکیه‌گاه مفصلی در نظر می‌گیریم. پای تکیه‌گاه می‌تواند آزادانه حول نقطه تماس با زمین همانند تیر مفصل دار بچرخد. هیچ‌گونه جهش یا لغزش در پای تکیه‌گاه نداریم و فرض می‌کنیم که جرم به صورت یکنواخت در طول میله توزیع شده است و همچنین میزان خمشن پای تکیه‌گاه را کوچک فرض می‌کنیم.

با توجه به دستگاه مختصات انتخاب شده در "شکل 1" انرژی جنبشی پای تکیه‌گاه به صورت رابطه (1) محاسبه می‌شود:

$$(1) \quad T_1 = \rho A \theta^2 \frac{L^3}{6} + \frac{1}{2} J \dot{\theta}^2$$

که در آن ρA جرم واحد طول و J گشتاور جرمی و L طول پای تکیه‌گاه



شکل 1 مدل ربات الاستیک و جهت‌های مختصات آن؛ پای نوسانگر صلب با خط پرنگ مشخص شده است.

⁷ Poincare map

در حرکت ربات‌های دوپا در فضای سه‌بعدی بیان کرد [4]. این روش اخیراً نیز توسط بیگزاده و همکاران توسط مدلی با اندکی پیچیدگی بیشتر، برای کنترل چرخش ربات‌های دوپای سه بعدی به کار گرفته شد [5]. البته مدل‌های ساده جرم‌ نقطه‌ای مذکور در دیگر ربات‌ها از جمله ربات‌های جهنه‌های نیز به کار رفته‌اند [7,6]، ولی نکته مهم آن است که مدل‌های به کار رفته تقریباً همه به صورت صلب در نظر گرفته شده‌اند و تفاوت‌ها در نوع مدل پا، نوع زانوها و نیز مفصل‌ها می‌باشد. ویسے و همکاران مدل کف پای تخت به همراه فنر در یک ربات دوپای غیرفعال به جای پای نقطه‌ای را پیشنهاد کردند [8]. گریزل و همکاران یک مدل برای کنترل راه‌رفتن پایدار مجانية ربات دوپای سه‌بعدی ارائه کردند که در آن لینک‌های ربات به صورت نقطه‌ای و صلب مدل شده است [9]. بهتازگی کوب و همکاران [10] یک مدل پیوسته ضربه‌ای برای برخورد¹ پای ربات که به صورت نیم دایره‌ای مدل شده است، ارائه کردند. حائزی یزدی و همکاران [11] یک ربات دوپای سه‌بعدی را به کمک شکل-دهی انرژی پتانسیل مدل‌سازی و کنترل کرده‌اند اما ربات به صورت صلب مدل‌سازی شده است. در [13,12] شاخه‌شاخه شدن و حرکت آشوبناک ربات‌های دوپا بررسی شده‌اند که در آن‌ها ربات دوپای غیرفعال به صورت صلب و نقطه‌ای مدل شده‌اند. در [15,14] لیدا و همکاران مدل پای جرم و فنر را ارائه دادند. در این مدل پای ربات به صورت یک فنر نسبتاً سخت در نظر گرفته شده است و جرم نقطه‌ای در قسمت لگن² وجود دارد. با این حال در این مدل نیز پای ربات دوپا به صورت الاستیک در نظر گرفته نشده است. محققین داخلی نیز در حوزه ربات‌های دوپای غیرفعال تحقیقاتی داشته‌اند که این تحقیقات هم در حوزه شبیه‌سازی [16,11] و هم بدست آوردن نتایج عملی [17] حایز اهمیت هستند.

اگرچه این مدل‌سازی‌ها به نتایج قابل قبولی در شبیه‌سازی‌های صورت گرفته دست پیدا کرده‌اند اما ارائه یک مدل ساختاری دقیق‌تر برای لینک ربات‌های رامروندی بر روی پا و ربات‌های انسان‌نما ضروری به نظر می‌رسد. گرچه مساله الاستیک بودن لینک‌ها در دیگر حوزه‌های رباتیک کم و بیش مورد توجه قرار گرفته است [19,18]، ولی یکی از دلایلی که محققین تاکنون از در نظر گرفتن لینک الاستیک برای ربات‌های دوپا خودداری کرده‌اند پیچیدگی بیش از حد این مدل‌سازی می‌باشد. ما با استفاده مدل تیر اویلر-برنولی³ و روش مودهای فرضی⁴ مدل‌سازی ساده اما دقیقی از پای ربات دوپای صفحه‌ای غیرفعال برای اولین بار به صورت کاملاً الاستیک انجام داده‌ایم که می‌توان از آن در مدل‌سازی‌های بعدی و کنترل ربات استفاده کرد. در تحقیق حاضر هدف آن است از ارتعاشات ربات دوپای غیرفعال برای حرکت یک- تناوبی⁵ مدل‌سازی و شبیه‌سازی شود. نتایج به دست آمده در تحقیقات قبلی تأیید شده‌اند.

بر این اساس ساختار این مقاله به این صورت است: ابتدا ربات دوپا با لینک الاستیک به روش مودهای فرضی مدل‌سازی و فرمول‌بندی شده است. سپس حرکت ربات الاستیک بررسی شده است و اثرات ضربی الاستیسیته و ضربیت دمپینگ بر حرکت و پایداری آن بررسی شده است. در نهایت سیکل‌های حدی یک- تناوبی یافته شده برای ربات دوپای الاستیک ترسیم شده‌اند و پایداری آن‌ها از طریق بررسی مقادیر ویژه ماتریس ژاکوبین نگاشت

¹ Heel-strike

² Hip

³ Euler-Bernoulli

⁴ Assumed Modes Method

⁵ Period-one

⁶ MATLAB

سری که از ترکیب خطی تابع قابل قبول¹ φ که تابعی از مختصات فضایی² هستند، ضرب در مختصات عمومی وابسته به زمان³ $q(t)$ هستند. زمانی که ما تیر الاستیک را به صورت پیوسته در نظر می‌گیریم، سیستم دارای بینهایت درجه آزادی می‌شود. بنابراین حل مسئله به روش‌های عادی امکان‌بدهی نیست و لذا باید از روش‌های تخمینی استفاده کنیم. یکی از این روش‌ها، روش مودهای فرضی است که در آن، تیر الاستیک با بینهایت درجه آزادی را به صورت یک سیستم با n درجه آزادی در نظر می‌گیریم. بنابراین برای سیستم پیوسته یکبعدی، حل جابه‌جایی به صورت رابطه (9) فرض می‌شود [16,15]:

$$y(x, t) = \sum_{i=1}^n \varphi_i(x) q_i(t) \quad (9)$$

که در آن φ_i ‌ها توابع آزمایشی مشخص هستند که باید شرایط مرزی هندسی مسئله را ارضاء کنند (توابع قابل قبول) و q_i ‌ها توابع نامعلوم زمانی هستند که مختصات عمومی هم خوانده می‌شوند.

رابطه (9) را می‌توان برای به دست آوردن روابط لاغرانژ به کار برد و سپس می‌توان از این رابطه لاغرانژ برای به دست آوردن معادلات حرکت سیستم گستته n درجه آزادی معادل با سیستم پیوسته مورد نظر استفاده کرد. برای تابع قابل قبول مذکور، تابع زیر را در نظر می‌گیریم [22]:

$$\varphi(x) = \cosh\left(\beta \frac{x}{L}\right) - \cos\left(\beta \frac{x}{L}\right) + \alpha \left[-\sinh\left(\beta \frac{x}{L}\right) + \sin\left(\beta \frac{x}{L}\right) \right] \quad (10)$$

با توجه به روابط به دست آمده توسط لورا⁴ برای تیر با جرم نقطه‌ای در انتهای آن، مقادیر β و α در رابطه (10) به صورت زیر محاسبه می‌شوند [23]:

$$\beta = 1.07619566 \quad (11\text{-الف})$$

$$\alpha = \frac{\cos(\beta) + \cosh(\beta)}{\sin(\beta) + \sinh(\beta)} \quad (11\text{-ب})$$

با در نظر گرفتن تابع فوق می‌توان شکل مودها را برای مسئله پیدا کرد. برای ساده‌سازی مسئله، فقط مود اول ارتعاشی را در نظر می‌گیریم. بنابراین تغییر شکل در طول سیستم پیوسته $y(x, t)$ را می‌توان به صورت رابطه (12) در نظر گرفت [22,20]:

$$y(x, t) = \varphi(x) q(t) \quad (12)$$

که با مشتق‌گیری از آن می‌توان سرعت تغییر شکل در هر لحظه را به دست آورد [22]:

$$\dot{y}(x, t) = \varphi(x) \dot{q}(t) \quad (13)$$

همچنین تغییر شکل در انتهای پای تکیه‌گاه برای جرم M که آن را می‌توان به صورت جرم نقطه‌ای در انتهای تیر مدل کرد به صورت زیر محاسبه می‌شود:

$$y(L, t) = \varphi(L) q(t) \Rightarrow \quad (14\text{-الف})$$

$$y(L, t) = \varphi(L) \dot{q}(t) \quad (14\text{-ب})$$

$$\dot{y}(L, t) = \varphi(L) \ddot{q}(t) \quad (14\text{-ج})$$

5- معادلات حرکت سیستم پیوسته الاستیک در حالت یک تکیه‌گاهی

با توجه به روش مودهای فرضی، بینهایت درجه آزادی پای تکیه‌گاه به ۱ درجه آزادی کاهش می‌یابد چرا که تهی از مود اول ارتعاشی استفاده می‌کیم. بنابراین، سیستم دارای سه درجه آزادی می‌باشد که از آن‌ها در روش اویلر-لاغرانژ استفاده می‌کنیم. مختصات‌های عمومی به کار گرفته شده برای سیستم

می‌باشد. برای به دست آوردن انرژی پتانسیل خمی از روابط اویلر-برنولی برای به دست آوردن ممان خمی استفاده می‌کنیم. با توجه به شکل اگر y نشان‌دهنده میزان خمش تیر در هر نقطه از تیر باشد ممان خمی در آن نقطه از رابطه (2) به دست می‌آید [21,20]:

$$M = EI \frac{\frac{d^2 y}{dx^2}}{\left(1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2\right)^{\frac{3}{2}}} \quad (2)$$

که این رابطه نشان‌دهنده ممان خمی دقیق است. با توجه به این که فرض کرده‌ایم تغییر شکل‌های تیر کوچک هستند می‌توان از رابطه ممان خمی برای تعییر شکل‌های کوچک که یک رابطه تقریبی است به علت ساده‌تر شدن محاسبات استفاده کرد [21,20]:

$$M \approx EI \frac{d^2 y}{dx^2} \quad (3)$$

که در آن E ضریب الاستیسیته و I گشتاور دوم سطح هستند. با توجه به رابطه (3) و در نظر گرفتن انرژی پتانسیل گرانشی داریم:

$$V_1 = \rho A g \frac{L^2}{2} \cos(\gamma - \theta) + \frac{1}{2} \int_0^L EI y_{xx}^2 dx \quad (4)$$

که در آن g شتاب گرانش می‌باشد.

2- بررسی انرژی جنبشی و پتانسیل جرم لگن

جرم نقطه لگن به صورت نقطه‌ای در نظر گرفته شده است. جرم نقطه لگن به عنوان مفصل محل اتصال پای تکیه‌گاه و نوسانگر در نظر گرفته شده است و هیچ‌گونه اصطلاک‌کی در آن وجود ندارد. تغییر مکان جرم نقطه لگن ناشی از خمی پای تکیه‌گاه در نظر گرفته شده است و از تعییرات انرژی جنبشی و پتانسیل آن ناشی از خمی صرف‌نظر نشده است و انرژی جنبشی آن به صورت رابطه (5) محاسبه می‌شود:

$$T_2 = \frac{1}{2} M (\dot{\theta}^2 y^2 + \dot{y}^2 + 2L\dot{\theta}\dot{y}) \quad (5)$$

که در آن M جرم نقطه‌ای است. با در نظر گرفتن محل اتصال پای تکیه‌گاه به زمین به عنوان مبدأ انرژی پتانسیل و همچنین در نظر گرفتن تغییر ارتفاع ناشی از خمی، انرژی پتانسیل جرم نقطه لگن به صورت رابطه (6) محاسبه می‌شود:

$$V_2 = Mg (-y \sin(\gamma - \theta) + L \cos(\gamma - \theta)) \quad (6)$$

2- انرژی جنبشی و پتانسیل پای نوسانگر

از خمی الاستیک در پای نوسانگر برای ساده‌سازی مسئله صرف‌نظر شده است. پای نوسانگر را به صورت یک تیر که با تکیه‌گاه مفصلی به پای تکیه‌گاه در محل جرم لگن متصل شده است، در نظر می‌گیریم. پای نوسانگر می‌تواند آزادانه حول نقطه تماس با پای تکیه‌گاه همانند تیر مفصل دار بچرخد و هیچ‌گونه جهش یا لغزش در نقطه تماس نداریم. انرژی جنبشی آن به صورت رابطه (7) محاسبه می‌شود:

$$T_3 = \frac{1}{2} \rho A L^3 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{6} \rho A (\dot{\phi} - \dot{\theta})^2 L^3 + \frac{1}{2} \rho A L^3 \dot{\theta} (\dot{\phi} - \dot{\theta}) \cos(\phi) + \frac{1}{2} J \dot{\phi}^2 \quad (7)$$

با توجه به این که از خمی در پای نوسانگر صرف‌نظر کردیم انرژی پتانسیل فقط به صورت گرانشی می‌باشد؛ به عبارتی:

$$V_3 = \rho A g L^2 \cos(\gamma - \theta + \phi) - \frac{1}{2} \rho A g L^2 \cos(\gamma - \theta + \phi) \quad (8)$$

2- روش مودهای فرضی

در روش مودهای فرضی، حل مسئله ارتعاش سیستم پیوسته به صورت یک

¹ admissible function

² spatial coordinates

³ time-dependent generalized coordinates

⁴ Laura

بس از برخاستن از سطح شیبدار به صورت صلب مدل‌سازی می‌شود با در نظر گرفتن ثابت ماندن اندازه حرکت زاویه‌ای حول محل برخورد، می‌توان فرض کرد که پای تکیه‌گاه جدید به علت تقارن حرکت دچار خمشی به همان اندازه خمش پای تکیه‌گاه قبلی شده است و در واقع آن را به عنوان حالت اولیه برای گام بعدی در نظر گرفت. با توجه به روابط فوق می‌توان روابط مربوط به انتقال پای تکیه‌گاه را که به صورت لحظه‌ای و ناپیوسته رخ می‌دهد،

به صورت رابطه (22) در نظر گرفت [3]:

$$\begin{bmatrix} q \\ \dot{q} \\ \theta \\ \dot{\theta} \\ \phi \\ \dot{\phi} \end{bmatrix}^+ = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & \dot{\phi} \\ 0 & 0 & -1 & 0 & 0 & \theta \\ 0 & 0 & 0 & \cos(2\theta) & 0 & \dot{\theta} \\ 0 & 0 & -2 & 0 & 0 & \phi \\ 0 & 0 & 0 & \cos(2\theta) & 0 & 0 \end{bmatrix}^- \begin{bmatrix} q \\ \dot{q} \\ \theta \\ \dot{\theta} \\ \phi \\ \dot{\phi} \end{bmatrix}$$

که در آنها - علامت بلاfacسله قبل از برخورد و + علامت بلاfacسله بعد از برخورد است. بنابراین معادلات حرکت سیستم، شرط برخورد و قوانین انتقال تکیه‌گاه به دست می‌آید و می‌توان از آنها برای شبیه‌سازی سیستم استفاده نمود. با به دست آمدن قانون انتقال می‌توان با داشتن شرایط انتهایی هر گام، وضعیت اولیه گام بعدی را محاسبه کرد. این کار به کمک تابع گام و یا نگاشت پوآنکاره که ترکیب معادلات حرکت و تابع انتقال است انجام می‌گیرد.

3- بررسی حرکت و پایداری ربات دوپای الاستیک

برای این که مطمئن شویم معادلات حرکت به دست آمده برای ربات دوپا لینک الاستیک درست هستند باید آنها را برای مقادیر بالای ضریب الاستیسیته E شبیه‌سازی کنیم. در این صورت میزان خمش در ربات کاهش می‌یابد و تقریباً می‌توان آن را صلب در نظر گرفت. اولین نکته در شبیه‌سازی ربات دوپا با لینک الاستیک این است که باید به پای نوسانگر اجازه عبور در هنگامی که زاویه‌ی پای تکیه‌گاه تقریباً عمودی و نزدیک به عمود است داده شود. در شبیه‌سازی‌های صورت گرفته، هنگامی زاویه‌های پای تکیه‌گاه و نوسانگر از مثبت به منفی تغییر علامت می‌دهند و در واقع ربات در حالت عمود بر سطح شیبدار است؛ ما به پای نوسانگر اجازه عبور می‌دهیم و در واقع از برخورد پای نوسانگر با سطح شیبدار در این حالت صرف‌نظر می‌کنیم. در جدول 1 مقادیر پارامترهای فیزیکی که برای شبیه‌سازی ربات الاستیک به کار رفته‌اند، فهرست شده‌اند. ابتدا یک گام نمونه از ربات با لینک الاستیک که در شبیه‌سازی به دست آمده را برای یک گام با پارامترهای ذکر شده در جدول مذکور و شرایط اولیه زیر بررسی می‌کنیم:

$$Z_0 = [q_0, \dot{q}_0, \theta_0, \dot{\theta}_0, \phi_0, \dot{\phi}_0] = [0, -0.091, 0.12, -0.22, 0.24, -0.006]$$

جدول 1 پارامترهای فیزیکی ربات دوپای الاستیک

Table 1 Physical parameters for elastic biped

نام پارامتر	نماد	مقادیر
جرم واحد طول	ρA	5kg/m
طول پای ربات	L	1m
گشتاور دوم سطح	I	$5 \times 10^{-7} m^4$
جرم نقطه‌ای بالای ربات	M	10kg
شتاب جاذبه	G	$1m/s^2$
ضریب دمپینگ	C_q	0.01/s
ضریب الاستیسیته	E	100GPa
زاویه سطح شیبدار	γ	0.009rad
همان جرمی	J	0.25 kgm ²

که در "شکل 1" نشان داده شده است عبارتند از [22]:

$$(15) [u_1, u_2, u_3] = [q, \theta, \phi]$$

که در آن q مختصات تابع زمانی پای تکیه گاه است؛ θ برابر با زاویه بین پای تکیه‌گاه و محور عمود بر سطح شیبدار می‌باشد و در نهایت ϕ زاویه بین پای تکیه‌گاه و پای نوسانگر می‌باشد. با استفاده از رابطه اوبلر-لاگرانژ زیر می‌توان معادلات حرکت سیستم را به دست آورد [22]:

$$(16) \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{u}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial u_i} + \frac{\partial R}{\partial \dot{u}_i} = F_{gen}, i = 1, 2, 3$$

که در آن L برابر با لاگرانژین سیستم می‌باشد و برابر است با [21,20]:

$$(17) L = T_1 + T_2 + T_3 - V_1 - V_2 - V_3$$

که T برابر با انرژی جنبشی سیستم و V انرژی پتانسیل می‌باشد. همچنین R به عنوان دمپینگ ریلی¹ به کار می‌رود که به صورت دمپینگ ساختاری در پای تکیه‌گاه در مسئله به کار گرفته می‌شود و از رابطه (18) به دست آید [17]:

$$(18) R = \frac{1}{2} C_q \dot{q}^2$$

که در آن C_q ضریب دمپینگ می‌باشد. همچنین F_{gen} شامل نیروهای خارجی در راستاهای مختصات عمومی می‌باشد که در این مسئله با توجه به این که نیروی خارجی به ربات دوپا وارد نمی‌شود می‌توان آن را صفر در نظر گرفت. بنابراین داریم:

$$(19) F_{gen} = 0$$

با جایگزین کردن عبارت‌ها برای L و R در رابطه (16) معادلات حرکت سیستم به دست می‌آید. لذا سه معادله دیفرانسیل کوپل شده مرتبه دوم بدست می‌آید. با استفاده از عملیات جبری، معادلات حرکت سیستم به صورت رابطه (20) محاسبه می‌شوند:

$$(20) \begin{bmatrix} 0 \\ -C \\ -C \\ \frac{5}{3}H + D + B\dot{q}^2 + J - H\cos(\phi) \\ H\left(\frac{-1}{3} + \frac{\cos(\phi)}{2}\right) \\ 0 \\ H\left(\frac{-1}{3} + \frac{\cos(\phi)}{2}\right) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} K \\ M \\ N \end{bmatrix}$$

که در آن مقادیر ثابت (با حروف بزرگ) در پیوست آورده شده‌اند.

2- تابع انتقال در هنگام برخورد

یک جهش و ناپیوستگی در سرعت‌های زاویه‌ای در هنگام برخورد پای نوسانگر با سطح شیبدار در نظر گرفته می‌شود. در این حالت ربات دوپا از حالت یک تکیه‌گاهی وارد فاز دو تکیه‌گاهی می‌شود. سپس از فاز دو تکیه‌گاهی وارد فاز یک تکیه‌گاهی شده و پای نوسانگر و تکیه‌گاه جایه‌جا می‌شوند و در واقع یک گام کامل می‌شود. فرض می‌کنیم که برخورد پای نوسانگر با سطح شیبدار و تغییر فاز ربات در زمان بسیار کوتاهی رخ می‌دهد و هیچ‌گونه لغزش و یا جهش در هنگام برخورد با سطح شیبدار رخ نمی‌دهد. بنابراین می‌توان برخورد را به صورت برخورد کاملاً پلاستیک در نظر گرفت.

برای تحلیل برخورد و تغییر فاز ربات باید اندازه حرکت زاویه‌ای پیش از برخورد و پس از برخورد را برای ربات با یکدیگر برابر قرار داده و روابط تغییر پای نوسانگر به پای تکیه‌گاه را به دست آورد. بنابراین برای ربات دوپا با لینک الاستیک، با توجه به هندسه مسئله و توجه به این که فرض کرده‌ایم ارتعاشات پای تکیه‌گاه کوچک است، شرط برخورد به صورت رابطه (21) می‌باشد [3]:

$$(21) \phi(t) - 2\theta(t) = 0$$

همچنین با توجه به این که پای نوسانگر دچار خمش نمی‌شود و پای تکیه‌گاه

¹ Rayleigh

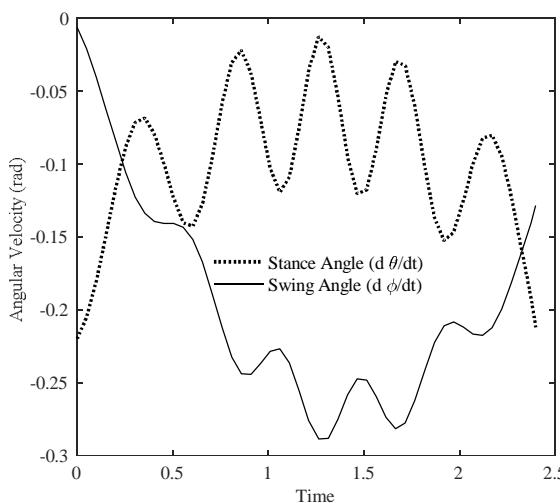


Fig. 3 Legs angular velocities during a typical step of elastic robot. Angular velocities become oscillating when the vibrations are high.

شکل 3 تغییرات سرعت‌های زاویه‌ای در طول یک گام ربات الاستیک نمونه. سرعت‌های زاویه‌ای ربات هنگامی که بزرگی ارتعاشات بالا می‌باشد نوسانی می‌باشند.

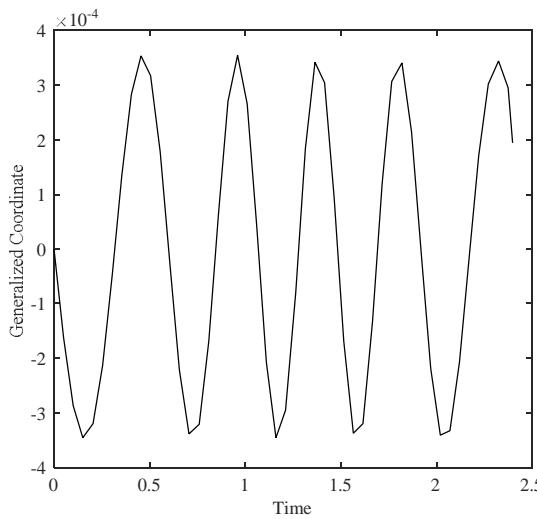


Fig. 4 ارتعاشات پای نوسانگر در یک گام

به کمک روش نیوتون-رافسون نقطه ثابت شرایط اولیه‌ای به صورت زیر برای حرکت یک‌تناوبی ربات الاستیک با پارامترهای فیزیکی جدول 1 به دست می‌آید:

$$Z_0 = \begin{bmatrix} -0.000205834537750 \\ -0.096859917619141 \\ 0.118169120794402 \\ -0.219571960673717 \\ 0.236338241588803 \\ -0.006103689813718 \end{bmatrix} \quad (24)$$

چند گام اولیه حرکت ربات با شرایط اولیه فوق پایدار می‌باشد؛ در شکل 5 تعداد 1000 گام برای شرایط اولیه مذکور نشان داده شده است. نوسانات سرعت‌های زاویه‌ای ربات در "شکل 6" نشان داده است. همان‌طور که مشاهده می‌شود به علت کم بودن ضریب دمپینگ، ارتعاشات پای تکیه‌گاه باعث نوسانی شدن سرعت‌های زاویه‌ای شده‌اند و به علت آن که نوسانات میرا نمی‌شوند، سرعت‌های زاویه‌ای به رفتار نوسانی خود ادامه می‌دهند ولی از محدوده پایدار خارج نمی‌شوند و همچنان ربات به حرکت خود ادامه می‌دهد.

همچنین نمودار تغییرات زوایای پاهای ربات پس از شبیه‌سازی در "شکل 2" رسم شده‌اند.

همان‌طور که در "شکل 2" مشاهده می‌شود رفتار زوایای ربات با لینک الاستیک همانند ربات با جرم نقطه‌ای می‌باشد. علت آن است که در این شبیه‌سازی، شرایط اولیه جابه‌جاوی و خمس تیر صفر در نظر گرفته شد و تغییر مکان هر نقطه از پای تکیه‌گاه که در واقع ضریبی ازتابع زمانی مختصات عمومی $q(t)$ می‌باشد در این حالت کوچک است و در تغییرات زوایای ربات اثر ناچیزی دارد؛ اما نمودار گام‌های ربات کاملاً متفاوت نیست.

سرعت‌های زاویه‌ای پاهای ربات دوپا با لینک الاستیک در یک گام نمونه به صورت "شکل 3" تغییر می‌کنند. در "شکل 3" مشاهده می‌شود که خمس در پای تکیه‌گاه و ارتعاشات آن در سرعت‌های زاویه‌ای تأثیر گذاشته‌اند و منجر به نوسانی شدن سرعت‌های زاویه‌ای پاهای ربات شده است. نوسانات پای تکیه‌گاه بیشتر از نوسانات پای نوسانگر می‌باشد. علت فیزیکی آن این است که ارتعاشات پای تکیه‌گاه، مستقیماً در نظر گرفته شده‌است و بنابراین اثرات آن در نمودار سرعت زاویه‌ای پای تکیه‌گاه بیشتر می‌باشد.

از طرفی پای نوسانگر در واقع یک آونگ آویزان از جرم نقطه‌ای لگن می‌باشد که ارتعاشات آن را در نظر نگرفتیم و در نتیجه ارتعاشات پای نوسانگر ناشی از ارتعاشات جرم لگن می‌باشد. بنابراین با یک آونگ با تکیه‌گاه مرتعش و با حرکت نوسانی علاوه بر حرکت قوسی آن روبرو هستیم. در نتیجه اثر این حرکات و ارتعاشات تکیه‌گاه آونگ (پای نوسانگر)، سرعت زاویه‌ای پای نوسانگر دارای نوسان می‌شود ولی مقدار آن در حقیقت کمتر از نوسانات پای تکیه‌گاه می‌باشد.

همان‌طور که در "شکل 4" مشاهده می‌شود، تیر جابه‌جاوی اولیه ندارد، ولی بر اثر خاصیت الاستیسیته در نظر گرفته شده برای تیر، و در نتیجه ممان خمسی جرم نقطه لگن و البته پای نوسانگر دچار خمس شده و شروع به نوسان می‌کند که این نشان‌دهنده صحت مدل در نظر گرفته شده می‌باشد. به علت آن که ضریب دمپینگ در نظر گرفته شده کوچک می‌باشد ($C_q = 0.01$)، ارتعاشات به وجود آمده کاهش نمی‌یابد ولی افزایش هم نمی‌یابد و در یک محدوده ثابت پای تکیه‌گاه به ارتعاش می‌پردازد.

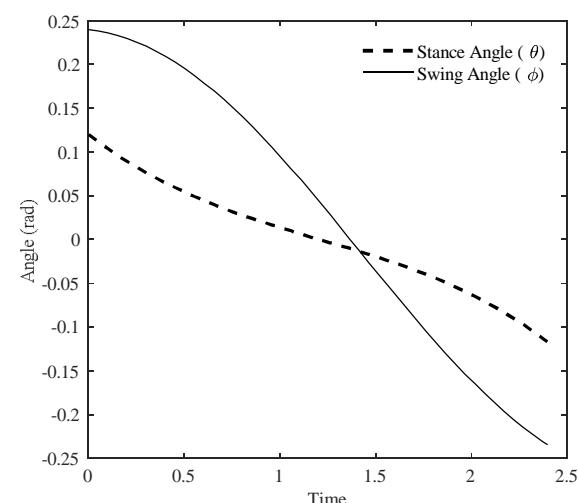


Fig. 2 A typical step of elastic biped at the slope of $\gamma = 0.009$ rad.

شکل 2 یک گام ربات الاستیک نمونه در زوایه شبیه $\gamma = 0.009$ rad.

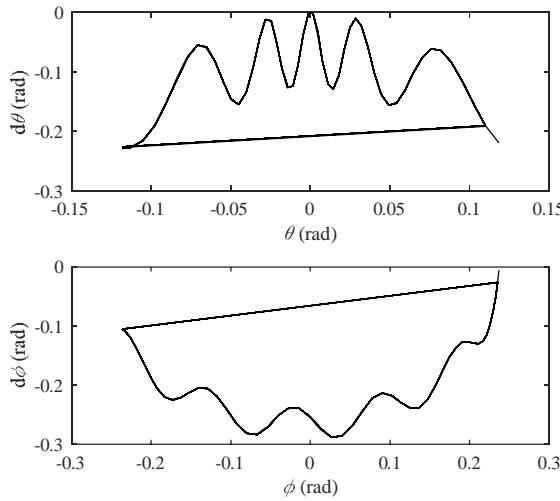


Fig. 7 Phase plane diagram of the elastic biped at period-one gait for the slope of $\gamma = 0.009$ rad

شکل 7 نمودار صفحه فاز ربات الاستیک در حرکت یکتناوبی برای زاویه سطح شیدار $\gamma = 0.009$ rad

الاستیسته را حدود 100 GPa در نظر گرفتیم. ضریب الاستیسته تأثیرات مهمی در شبیه‌سازی‌های انجام شده دارد. ضریب الاستیسته یا مدول یانگ³ یک خاصیت مکانیکی است که رابطه بین فشار و کشش (در واقع خمش) سیستم را تعیین می‌کند [21,20]. در واقع این خاصیت نشان دهنده میزان مقاومت خمشی یک تیر در برابر نیروی وارد بر آن می‌باشد. اولین فرض ما در بررسی ربات‌های دوپا با لینک الاستیک این است خمش در پاهای ربات همواره در محدوده الاستیک باقی می‌ماند و لینک‌های ربات کاملاً الاستیک هستند و در صورت برداشته شدن نیرو خمش و تغییر شکل در آن‌ها به صفر می‌رسد. در صورتی که بخواهیم سیستم رفتاری همانند ربات‌های با لینک صلب داشته باشد با بالا بردن ضریب الاستیسته به این منظور می‌رسیم. هرچه ضریب الاستیسته بالاتر باشد مدل به دست آمده سخت‌تر می‌باشد و دامنه نوسانات پای تکیه‌گاه کمتر می‌شود. بالعکس با کم شدن ضریب الاستیسته مدل سختی خود را از دست داده و تحت همان شرایط اولیه دامنه ارتعاشات آن بالاتر می‌رود تا جایی که ممکن است ربات ناپایدار شده و سقوط کند. همچنین ضریب الاستیسته با تحت تأثیر قرار دادن تابع زمانی، و در نتیجه، سرعت‌های زاویه‌ای ربات حرکت ربات دوپا را تحت تأثیر قرار می‌دهد.

دمپینگ ریلی در نظر گرفته شده برای سیستم خطی می‌باشد و مقادیر آن باید به کمک آزمایش محاسبه شود. در اینجا ما به عنوان این‌که امکان آزمایش مدل به دست آمده را نداریم باید از مقدار تخمینی آن استفاده کنیم. مقدار دمپینگ در نظر گرفته شده برای تابع $q(t)$ برابر با $0.01/\text{s}$ می‌باشد که از نتایج ذکر شده در مرجع [22] برگرفته شده است.

ضریب دمپینگ با میرا کردن نوسانات پای تکیه‌گاه در سیستم اثرگذار است. با افزایش ضریب دمپینگ نوسانات سیستم سریع‌تر میرا شده و سیستم به حالت یکنواخت می‌رسد. هرچه ضریب دمپینگ بیشتر باشد اغتشاشات و اختلال‌های وارد شده به ربات زودتر میرا شده و در نتیجه پایداری سیستم از لحظه ارتعاشی بالاتر می‌رود. از سوی دیگر با بالاتر در نظر گرفتن ضریب دمپینگ، به عنوان کاهش نوسانات، رفتار سیستم به رفتار ربات‌های دوپا با

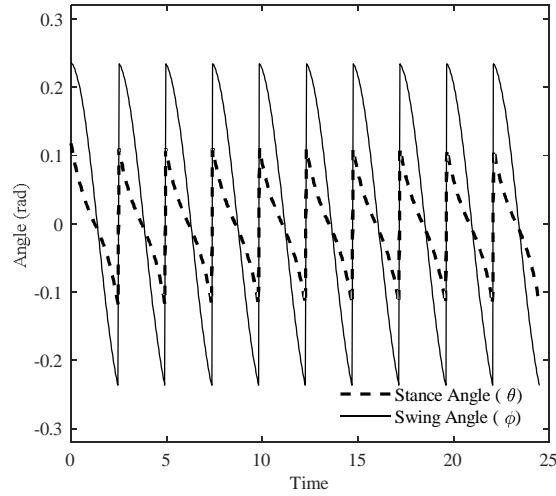


Fig. 5 Period-one gait for the elastic biped robot at the slope of $\gamma = 0.009$ rad. Bipeds angles are not affected by the vibrations of the stance leg.

شکل 5 حرکت یکتناوبی ربات الاستیک در زاویه شیب $\gamma = 0.009$ rad. ارتعاشات پای تکیه‌گاه اثری بر زاویه‌های ربات ندارد.

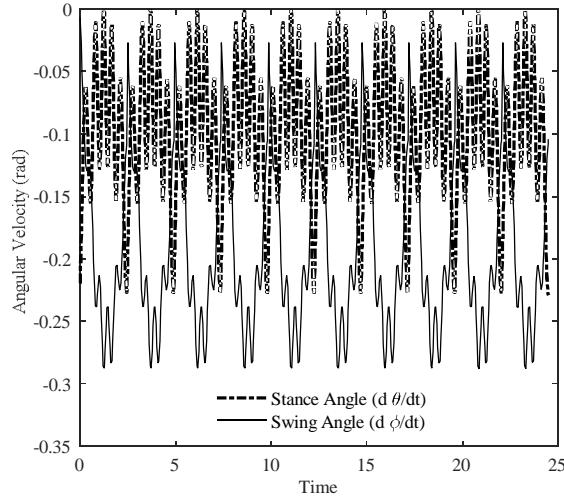


Fig. 6 Time evolution of angular velocities of the elastic biped at the slope of $\gamma = 0.009$ rad through period-one gait. Despite oscillations of the stance leg, the biped walks smoothly.

شکل 6 تغییرات سرعت‌های زاویه‌ای ربات الاستیک در زاویه شیب $\gamma = 0.009$ rad در حرکت یکتناوبی. با وجود نوسانی بودن سرعت‌های زاویه‌ای ربات به حرکت خود ادامه می‌دهد.

همچنین سرعت‌های زاویه‌ای ربات حالت نوسانی دارند و حول خط فرضی مرکزی برای ربات‌های صلب نوسان می‌کنند.

شکل 7 حدی ربات الاستیک در صفحه فاز برای زاویه‌های آن در "شکل 7" رسم شده است. سیکل حدی ربات الاستیک، زمانی که ارتعاشات بزرگی در پای تکیه‌گاه رخ می‌دهد به جای این که مسیر¹ واحدی را بپیماید، به حالت نوسانی درمی‌آید. در واقع در این حالت باید شرایطی را بپیدا کنیم که در آن ربات در اطراف یک نقطه ثابت پایدار و در نتیجه سیکل حدی پایدار حرکت کند و تا زمانی که نوسانات سرعت‌های زاویه‌ای ربات الاستیک در ناحیه‌ی جذب² سیکل حدی باشد، به آن میل می‌کند و ربات الاستیک با وجود نوسانی شدن، به حرکت خود ادامه می‌دهد. در شبیه‌سازی‌های مذکور، ضریب

¹ trajectory

² basin of attraction

³ Young's modulus

با استفاده از این شرط اولیه ربات الاستیک پس از هرگام به حالت نخستین بازمی‌گردد و در واقع یک سیکل را طی می‌کند.

همان‌طور که در "شکل 8" مشاهده می‌شود حرکت ربات با لینک الاستیک با توجه به پارامترهای در نظر گرفته شده، کاملاً تناوبی می‌باشد و شاهد حرکت یکنواخت در حرکت یک تناوبی می‌باشیم. با این شرایط اولیه، حرکت ربات را برای 1000 گام بدون سقوط کردن شبیه‌سازی می‌کنیم و مشاهده می‌شود که گام‌های کاملاً یکسانی را تجربه می‌کند که با نتایج تحلیل نگاشت پوآنکاره نیز همخوانی کامل دارد.

در "شکل 9" مشاهده می‌شود که سرعت‌های زاویه‌ای پاها کاملاً از الگوی ربات‌های صلب نقطه‌ای پیروی می‌کند که نشان‌دهنده درستی شبیه‌سازی‌های صورت گرفته می‌باشد. به علت آن که نوسانات پای تکیه‌گاه بسیار کوچک است و تقریباً می‌توان آن را صفر در نظر گرفت و همچنین ضریب دمپینگ بالای در نظر گرفته شده برای سیستم، نمودارهای سرعت زاویه‌ای کاملاً صاف بوده و حالت نوسانی که در نمودار مربوط به سرعت‌های زاویه‌ای قسمت قبل مشاهده کردیم، در اینجا دیده نمی‌شود.

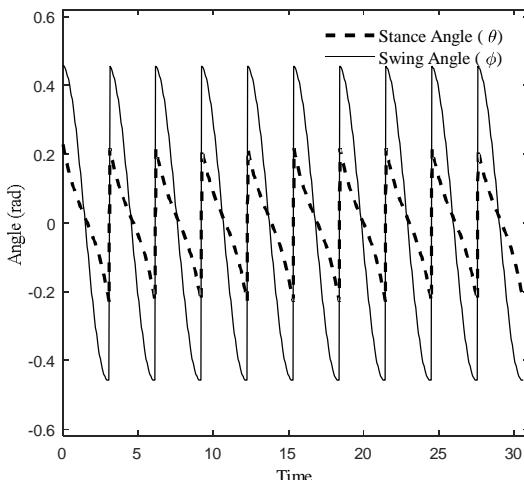


Fig. 8 Period-one gait for the elastic biped at the slope of $\gamma = 0.015 \text{ rad}$.

شکل 8 حرکت یک تناوبی ربات با لینک الاستیک در زاویه شبیه‌سازی $\gamma = 0.015 \text{ rad}$

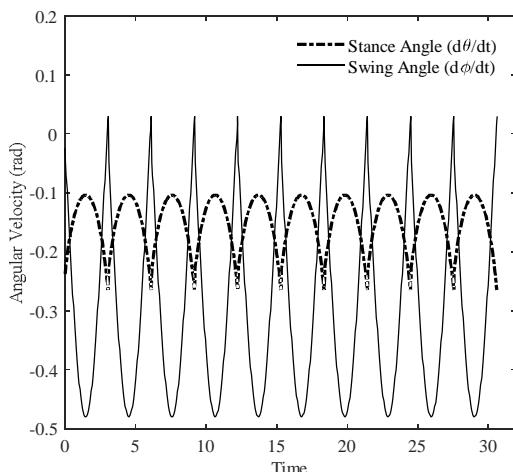


Fig. 9 Changes of the biped angular velocities through period-one gait at the slope of $\gamma = 0.015 \text{ rad}$

شکل 9 تغییرات سرعت‌های زاویه‌ای پاهای ربات در حرکت یک‌تناوبی برای زاویه شبیه‌سازی $\gamma = 0.015 \text{ rad}$

لینک صلب نزدیک‌تر خواهد شد. از سوی دیگر با کاهش ضریب دمپینگ انتظار می‌رود میراثی نوسانات کاهش یابد؛ نتایج به دست آمده توسط شبیه‌سازی‌ها نشان‌دهندهی همین امر می‌باشد.

میزان تأثیر ضریب دمپینگ بر مقادیر ویژه سیستم بستگی به وضعیت اولیه سیستم نیز دارد. در هنگامی که نوسانات و ارتعاشات سیستم پای تکیه‌گاه زیاد است و در واقع سیستم به حالت یکنواخت نرسیده است تغییرات ضریب دمپینگ باعث تغییرات زیادی در مقادیر ویژه می‌شود و با بالا بردن ضریب دمپینگ می‌توان ارتعاشات سیستم را کاهش داد و سیستم را پایدار کرد. در واقع افزایش ضریب دمپینگ باعث کاهش مقادیر ویژه در حالت‌های با نوسانات زیاد (که معمولاً مقادیر ویژه نیز بسیار بیشتر از یک می‌باشند) می‌شود و سیستم را به سمت پایداری سوق می‌دهد. اما در حالتی که سیستم در وضعیت اولیه نزدیک به حالت یکنواخت خود قرار دارد، تغییرات ضریب دمپینگ اثرات کمی بر مقادیر ویژه دارد. علت این مسئله این است که در حالت غیر یکنواخت سیستم با افزایش ضریب دمپینگ سریع‌تر به حالت یکنواخت نزدیک می‌شود و در نتیجه مقادیر ویژه آن به مقادیر ویژه حالت صلب نزدیک می‌شود. ولی در هنگامی که سیستم در حالت یکنواخت می‌باشد به علت آنکه تغییر ضریب دمپینگ تأثیر چندانی بر آن ندارد، بنابراین تغییر ضریب دمپینگ تأثیر چندانی بر بزرگی مقادیر ویژه ندارد.

4- بررسی حرکت یک تناوبی

برای تأیید مدل‌سازی و فرمول‌بندی صورت گرفته؛ در این قسمت پارامترهای ربات را به گونه‌ای در نظر می‌گیریم که ربات الاستیک با حفظ الاستیسیته به ربات صلب نزدیک شود. در صورتی که نتایج به دست آمده توسط ربات الاستیک در هنگامی که ارتعاشات پای تکیه‌گاه کوچک هستند، با نتایج به دست آمده توسط مدل‌های قبلی هم‌خوانی داشته باشد شبیه‌سازی‌های انجام شده تأیید شده و درستی مدل اثبات می‌شود. پارامترهای ربات الاستیک جدید در جدول 2 فهرست شده‌اند.

حال سطح شبیه‌سازی با زاویه $\gamma = 0.015 \text{ rad}$ نظر گرفته می‌شود. با حل معادله:

$$G(x^*) = S(x^*) - x^* \quad (25)$$

برای تمامی 6 متغیر ربات الاستیک به روش نیوتون-رافسون به نقطه ثابت یک‌تناوبی زیر می‌رسیم:

$$Z_0 = \begin{bmatrix} -0.000000256069974 \\ 0.000003113730063 \\ 0.228574550005107 \\ -0.23720198242969 \\ 0.457149100009818 \\ -0.024357224886584 \end{bmatrix} \quad (26)$$

جدول 2 پارامترهای فیزیکی ربات الاستیک در حرکت یک‌تناوبی

Table 2 Physical parameters of the elastic biped at period-one gait.

نام پارامتر	نماد	مقادیر
جرم واحد طول	ρA	0.1kg/m
طول پای ربات	L	1m
گشتاور دوم سطح	I	$5 \times 10^{-7} \text{ m}^4$
جرم نقطه‌ای بالای ربات	M	100kg
شتاب جاذبه	g	1m/s^2
ضریب دمپینگ	C_q	1/s
ضریب الاستیسیته	E	100GPa
زاویه سطح شبیدار	γ	0.015rad
ممان جرمی	J	0

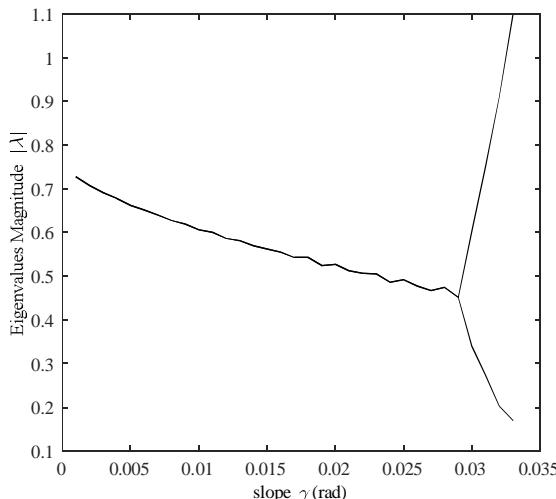


Fig. 11 Eigenvalues of the period-one gait per the ramp slope for the elastic biped. Eigenvalues are complex conjugate which split after the ramps slope increases. Stable period-one gait could be found until the slope of $\gamma = 0.0328$ rad for the elastic biped.

شکل ۱۱ مقادیر ویژه حرکت یک تناوبی و بزرگی آن‌ها بر حسب شیب سطح برای ربات الاستیک. مقادیر ویژه زوج‌های مختلط هستند که پس از مدتی جدا ای رخ می‌دهند. تا زاویه $\gamma = 0.0328$ rad حرکت یک‌تناوبی پایدار برای ربات الاستیک پیدا شد.

۵- نتیجه‌گیری

در این مقاله ربات دوپای صفحه‌ای با حرکت پرگاری شکل با لینک الاستیک مدل‌سازی و شبیه‌سازی شد. پای تکیه‌گاه به صورت تیر اویلر-برنولی و به شیوه مودهای فرضی مدل‌سازی شد و در نتیجه معادلات حرکت ربات الاستیک به دست آمد. ارتعاشات پای تکیه‌گاه و اثرات آن بر تغییرات سرعت‌های زاویه‌ای ربات دوپای بررسی شد و مشخص شد که هنگامی که ضریب الاستیسته ربات بالا می‌باشد و در نتیجه ارتعاشات پای تکیه‌گاه ربات کوچک می‌شوند، مدل الاستیک همانند یک ربات با لینک صلب رفتار می‌کند که درستی مدل‌سازی صورت گرفته را نشان می‌دهد. سپس حرکت یک‌تناوبی ربات الاستیک بررسی شد و مشخص شد که ربات می‌تواند سیکل‌های حدی پایدار تا زاویه شیب $\gamma = 0.0328$ rad را داشته باشد. بنابراین مشخص شد که می‌توان حرکت‌های تناوبی برای ربات الاستیک به دست آورد. در کارهای آینده می‌توان از مدل الاستیک به دست آمده برای کنترل ربات الاستیک استفاده کرد.

۶- پوست

ضرایب به کار رفته در معادله دینامیک حرکت، رابطه (۲۰)، به شرح زیر فهرست می‌شوند:

$$B = M\varphi(L)^2 \quad (27)$$

$$C = ML\varphi(L) \quad (28)$$

$$D = ML^2 \quad (29)$$

$$H = \rho AL^3 \quad (30)$$

$$K = M\dot{\theta}^2\varphi(L)^2q - q \int_0^L (EI\varphi_{xx}^2(x)dx) + Mg \sin(\gamma - \theta)\varphi(L) - C_q\dot{q} \quad (31)$$

$$M = -2M\varphi(L)^2\dot{\theta}\dot{q}q - \frac{3}{2}\rho AgL^2 \sin(\gamma - \theta) - Mg\varphi(L)q \cos(\gamma - \theta) - MgL \sin(\gamma - \theta) + \frac{1}{2}\rho AgL^2 \sin(\gamma - \theta + \phi) - \frac{1}{2}\rho AL^3 \sin(\phi)(2\dot{\theta}\dot{\phi} - \dot{\phi}^2) \quad (32)$$

$$N = \rho AL^3\dot{\theta}\dot{\phi} \sin(\phi) - \frac{1}{2}\rho AL^3\dot{\theta}^3 \sin(\phi) - \frac{1}{2}\rho AgL^2 \sin(\gamma - \theta + \phi) \quad (33)$$

در "شکل ۱۰" سیکل حدی به دست آمده برای حرکت یک تناوبی با زاویه شیب $\gamma = 0.015$ rad ترسیم شده است. همان‌طور که مشاهده می‌شود دیاگرام فاز به دست آمده کاملاً تکرار می‌شود و با توجه به این که مقادیر ویژه ماتریس ژاکوبین آن کمتر از یک هستند، بنابراین نشان‌دهنده یک سیکل حدی پایدار است. مقادیر ویژه حرکت به صورت عددی محاسبه شده‌اند. اگر اندکی اختلال در شرایط اولیه سیستم ایجاد گردد و یا در حین حرکت به سیستم وارد شود، به علت پایدار بودن سیکل حدی، این اغتشاشات حذف می‌شوند و سیستم به سیکل حدی مذکور مجدد می‌کند. سیکل حدی به دست آمده تا هزار گام شبیه‌سازی شده است. کوچک بودن مقادیر γ درستی فرض‌های در نظر گرفته شده برای مدل‌سازی ربات با لینک الاستیک را نشان می‌دهد.

در شبیه‌سازی‌های صورت گرفته حرکت یک‌تناوبی پایدار در زاویه سطح شیب‌دار در بازه $0 \leq \gamma < 0.0328$ rad برای سیستم یافت می‌شود. در "شکل ۱۱" نقاط ثابت پیدا شده برای حرکت یک‌تناوبی بر حسب تغییرات شیب، رسم شده‌اند. همان‌طور که مشاهده می‌شود مقادیر ویژه‌های حرکت یک تناوبی به صورت مزدوج مختلط می‌باشند و بزرگی آن‌ها با یکدیگر برابر می‌باشد. سپس در حدود زاویه‌ی شیب $\gamma = 0.029$ rad جدایی و دو شاخه^۱ شدن مقادیر ویژه برای حرکت یک‌تناوبی ربات الاستیک رخ می‌دهد تا جایی که اندازه یکی از مقادیر ویژه در زاویه $\gamma = 0.0328$ rad بزرگتر از یک می‌شود و پس از آن نمی‌توان حرکت یک‌تناوبی پایدار برای ربات الاستیک پیدا کرد. بنابراین نشان داده شد در شبیه‌سازی صورت گرفته برای مدل نزدیک به مدل صلب و در هنگامی که ارتعاشات ربات کوچک هستند، حرکت یک‌تناوبی پایدار، قابل دستیابی است و در نتیجه درستی مدل موجود اثبات می‌گردد.

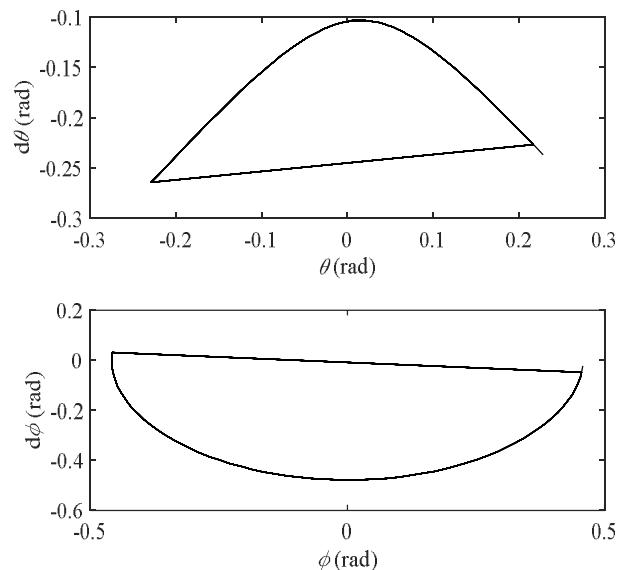


Fig. 10 Limit cycle of the elastic biped at the period-one gait for the slope of $\gamma = 0.015$ rad for the swing and stance leg are plotted. Biped walked 1000 cycles without falling over.

شکل ۱۰ سیکل حدی یک‌تناوبی ربات الاستیک آن برای زاویه شیب $\gamma = 0.015$ rad برای زاویه‌های پای تکیه‌گاه و پای نوسانگر رسم شده‌اند. ربات توانست 1000 سیکل را بدون افتادن طی کند.

¹ Bifurcation

7- مراجع

- passive dynamic walking: A review, *Robotics and Autonomous Systems*, Vol. 62, No. 6, pp. 889-909, 2014.
- [13] B. Thuilot, A. Goswami, B. Espiau, Bifurcation and chaos in a simple passive bipedal gait, *Proceedings of IEEE International Conference on Robotics and Automation*, Vol. 1, pp. 792-798, New Mexico, United States, April 20-25, 1997.
- [14] F. Iida, J. Rummel, A. Seyfarth, Bipedal walking and running with compliant legs, *Proceedings of IEEE International Conference on Robotics and Automation*, pp. 3970-3975, Roma, Italy, April 10-14, 2007.
- [15] F. Iida, J. Rummel, A. Seyfarth, Bipedal walking and running with spring-like biarticular muscles, *Journal of biomechanics*, Vol. 41, No. 3, pp. 656-667, 2008.
- [16] B. Beigzadeh, Amputee walking robot: A different approach to biped walking problem, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 16, No. 3, pp. 273-284, 2016. (in Persian)
- [17] S. M. H. Sadati, M. Naraghi, A. R. Ohadi Hamedani, Optimum design, manufacturing and experiment of a passive walking biped: Effects of structural parameters on efficiency, stability and robustness on uneven terrains, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 12, No. 6, pp. 52-68, 2012. (in Persian)
- [18] A. Meghdari, A variational approach for modeling flexibility effects in manipulator arms, *Robotica*, Vol. 9, No. 2, pp. 213-217, 1991.
- [19] B. Tarvirdizadeh, E. Khanmirza, M. Ebrahimi, A. Kalhor, S. Vakilipour, An efficient numerical and experimental system identification approach for a flexible manipulator, *Engineering Computations*, Vol. 32, No. 8, pp. 2467-2490, 2015.
- [20] S. S. Rao, *Vibration of Continuous Systems*, pp. 670-673, New Jersey: John Wiley & Sons, 2007.
- [21] L. Meirovitch, *Fundamentals of Vibrations*, pp. 523-529, New York: McGraw Hill Higher Education, 2001.
- [22] O. Patil, P. Gandhi, On the dynamics and multiple equilibria of an inverted flexible pendulum with tip mass on a cart, *Journal of Dynamic Systems, Measurement, and Control*, Vol. 136, No. 4, pp. 410-417, 2014.
- [23] P. A. Laura, J. L. Pombo, E. A. Susemihl, A note on the vibrations of a clamped-free beam with a mass at the free end, *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 37, No. 2, pp. 161-167, 1974.
- [1] T. McGeer, Passive dynamic walking, *The international journal of robotics research*, Vol. 9, No. 2, pp. 62-82, 1990.
- [2] A. Goswami, B. Espiau, A. Keramane, Limit cycles in a passive compass gait biped and passivity-mimicking control laws, *Autonomous Robots*, Vol. 4, No. 3, pp. 273-286, 1997.
- [3] M. Garcia, A. Chatterjee, A. Ruina, M. Coleman, The simplest walking model: Stability, complexity, and scaling, *Journal of biomechanical engineering*, Vol. 120, No. 2, pp. 281-288, 1998.
- [4] W. M. Spong, F. Bull, Controlled symmetries and passive walking, *IEEE Transactions on Automatic Control*, Vol. 50, No. 7, pp. 1025-1031, 2005.
- [5] B. Beigzadeh, M. R. Sabaapour, M. R. Hairi Yazdi, Passivity based turning control of 3D biped robot with asymptotical stability, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 16, No. 4, pp. 205-212, 2016. (in Persian)
- [6] S. H. Tamaddoni, F. Jafari, A. Meghdari, S. Sohrabpour, Biped hopping control based on spring loaded inverted pendulum model, *International Journal of Humanoid Robotics*, Vol. 7, No. 2, pp. 263-280, 2010.
- [7] A. Meghdari, M. Aryanpour, Dynamics modeling and analysis of the human jumping process, *Journal of Intelligent and Robotics Systems*, Vol. 37, No. 1, pp. 97-115, 2003.
- [8] M. Wisse, A. L. Schwab, R. Q. Van der Linde, F. C. van der Helm, How to keep from falling forward: Elementary swing leg action for passive dynamic walkers, *IEEE Transactions on Robotics*, Vol. 2, No. 3, pp. 393-401, 2005.
- [9] J. W. Grizzle, C. Chevallereau, A. D. Ames, R. W. Sinnet, 3D bipedal robotic walking: Models, feedback control, and open problems, *IFAC Symposium on Nonlinear Control System*, Vol. 2, No. 3, pp. 505-532, 2010.
- [10] D. Koop, C. Q. Wu, Passive dynamic biped walking—Part I: Development and validation of an advanced model, *Journal of Computational and Nonlinear Dynamics*, Vol. 8, No. 4, pp. 102-112, 2013.
- [11] M. R. Hairi Yazdi, M. R. Sabaapour, B. Beigzadeh, Asymptotically stable walking control of 3D biped robot via potential energy shaping approach, *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 15, No. 9, pp. 261-270, 2015. (in Persian)
- [12] S. Iqbal, X. Zang, Y. Zhu, J. Zhao, Bifurcations and chaos in