

# تعیین جرم با استفاده از تحلیل تئوری و تجربی پاسخ فرکانسی عملگرهای پیزوالکتریک خمشی

امیدرضا احمدزاده'، حامد غفاری راد<sup>۲.\*</sup> و محمد زارعی نژاد<sup>۳</sup>

<sup>۱</sup> دانشجو کارشناسی ارشد، مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی امیرکبیر (پلی تکنیک تهران)، تهران، ایران <sup>۲</sup> استادیار، مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی امیرکبیر (پلی تکنیک تهران)، تهران، ایران <sup>۳</sup> استادیار، مهندسی مکانیک، پژوهشکده فناوریهای نو، دانشگاه صنعتی امیرکبیر (پلی تکنیک تهران)، تهران، ایران مقاله مستقل، تاریخ دریافت ۱۳۹۸/۰۱/۱۲ تاریخ بازنگری: ۱۳۹۸/۰۶/۱۲، تاریخ پذیرش: ۱۳۹۸/۱۰/۱۸

#### چکیدہ

در این پژوهش به بررسی فرآیند تعیین جرم به کمک تحلیل پاسخ فرکانسی عملگرهای پیزوالکتریک پرداخته شده است. برای تقویت خاصیت عملگری، کاهش اثرات غیرخطی و کوپلینگ ارتعاشات، از عملگرهای پیزوالکتریک دو لایه استفاده شده است. برای این منظور، ابتدا تئوری تعیین جرم توسط تحلیل پاسخ فرکانسی عملگرهای پیزوالکتریک خمشی، مورد بررسی قرار گرفته است. سپس معادله دینامیک حاکم بر رفتار عملگرهای دو لایه پیزو استخراج و پاسخ فرکانسی سیستم در حالت آزاد، مورد تحلیل قرار گرفته است. در ادامه، اثر افزدون جرم بر پاسخ فرکانسی عملگر دولایه و نحوه استخراج و پاسخ فرکانسی سیستم در حالت آزاد، مورد تحلیل قرار گرفته است. در ادامه، سازی توسط آزمایشهای تجربی صحه گذاری شده است. نتایج حاصل شده نشان میدهد، اگر جرمهای اندازهگیری شده در مرتبه میلی گرم در بازه ۱۰/۱ تا ۲/۱ جرم عملگر باشد، اندازهگیری دارای خطای تقریبی کمتر از ۱۳ درصد بوده و میتوان از این عملگرها با دقت مناسبی برای اندازهگیری جرم استفاده کرد.

كلمات كليدى: پيزوالكتريك؛ عملگر خمشى؛ پاسخ فركانسى؛ تعيين جرم.

### Mass Detection by Theoretical and Experimental Frequency Response Analysis of Bending Piezoelectric Actuators

#### O. Ahmadzadeh<sup>1</sup>, H. Ghafarirad<sup>2,\*</sup>, M. Zareinejad<sup>3</sup>

<sup>1</sup> Ms.c. Student, Department of Mechanical Engineering, Amirkabir University of Technology (Tehran Polytechnic), Tehran, Iran.
 <sup>2</sup> Assist. Prof., Department of Mechanical Engineering, Amirkabir University of Technology (Tehran Polytechnic), Tehran, Iran.
 <sup>3</sup> Assist. Prof., New Technologies Research Center, Amirkabir University of Technology (Tehran Polytechnic), Tehran, Iran.

#### Abstract

In this study, mass detection by frequency reponse analysis of piezoelectric actuators has been investigated. Bimorph piezoelectric actuators have been applied to increase the actuation force and decrease the nonlinear effects and vibrational coupling. In this regard, the theory of mass detection was investigates by analyzing the frequency response of piezoelectric actuators. For this purpose, first, the dynamic equation of bimorph piezoelectric actuators was calculated. Then, the natural frequency response of actuator without any added mass was analyzed. In addition, the effect of added mass on the frequency response and its behavior analysis were investigated to find the amount of mass. Finally, experiments were carried out to confirm the validity of the simulation results. The results reveals that if the measured masses, in the milligram order, are in the range of 0.01 to 0.2 times of the actuator mass, the measument's error is less than 13%, therefore, this setup has appropriate accuracy.

Keywords: Piezoelectric; Bending Actuator; Frequency Response; Mass Detection.

\* نويسنده مسئول؛ تلفن: ۲۱۶۴۵۴۳۴۲۲ ؛ فكس: ۲۱۶۶۶۱۹۷۳۶ آدرس يست الكترونيك: <u>Ghafarirad@aut.ac.ir</u>

#### ۱– مقدمه

در سالهای اخیر، استفاده از تیرهای یک سر درگیر<sup>۱</sup> تأثیر بسزایی در پیشبرد تکنولوژی حسگرها داشته است. یکی از کاربردهای این تیرها که امروزه در حوزههای مختلف مورد توجه قرار گرفته است، استفاده جهت تعیین جرم اجسام است. در این حالت، از تغییرات پاسخ فرکانسی تیر در اثر فازودن جرم و تحلیل رفتار آن، می توان به مقدار جرم افزوده شده دست یافت [1]. این حسگرها توانایی شناسایی مقدارهای بسیار کوچک اجرام مربوط به حوزه پزشکی از جمله توانایی تشخیص مولکولی را دارا میباشند [7، ۳]. فازایی، میکروبیولوژی، دفاعی و ... به کار گرفته شده است غذایی، میکروبیولوژی، دفاعی و ... به کار گرفته شده است بهعنوان رزوناتور جهت تعیین جرم استفاده میشود.

یکی از انواع ساختارهای تیرهای یک سرگیردار که در سالهای اخیر در تحقیقات بسیار مورد توجه قرار گرفته است، تیرهای پیزوالکتریک<sup>۲</sup> خمشی میباشند. سرامیکهای پیزوالکتریک دارای ویژگیهای با اهمیتی همچون، فرکانس طبیعی بالا، دقت بالا و پاسخ سریع میباشند [۷]. علاوه بر این، تیرهای پیزوالکتریک دارای خاصیت مانور پذیری بسیار بالا بوده که به خاطر مدل یک سر درگیر آن و تغییر شکل عرضی آن است. این نوع تیرها بدلیل ویژگیهای خاص خود، از جمله توانایی بسیار بالا در کنترل حرکت در ابعاد میکرو و نانو و نیز کنترل پذیری بسیار خوب، زمینه تحقیقاتی وسیعی را برای محققان فراهم آورده است [۸، ۹]. اغلب این تیرها، دارای ساختار یونیمورف<sup>۳</sup> و بایمورف<sup>1</sup> هستند.

تیرهای پیزوالکتریک دارای قابلیت حسگری و عملگری میباشند که به ترتیب خاصیت مستقیم و معکوس نام دارد. با توجه به خاصیت مستقیم پیزوالکتریک، از تیرهای یک سردرگیر پیزو در انواع مختلف حسگرها استفاده میشود، به عنوان مثال حسگرهای موقعیت، نیرو و برداشت انرژی از ارتعاشات محیط [۱۰–۱۲] از این دست میباشند؛ همچنین با توجه به اثر معکوس پیزوالکتریک، از آن بهعنوان

میکروعملگرها در کاربردهای دستکاری میکرونی، گریپر و مونتاژ میکرو (۱۳] استفاده می شود.

اما یکی از حوزههای جدید، استفاده از عملگرهای پیزوالکتریک به عنوان حسگر است. در این حسگرها، از تحلیلی پاسخ فرکانسی و محاسبه تغییرات فرکانس طبیعی عملگر در اثر افزوده شدن جرم، می توانند به مقدار جرم مورد نظر دست پیدا نمایند. به همین منظور مدلسازی دقیق و تعیین فرکانسهای طبیعی و شکل مودهای عملگر پیزوالکتریک با دقت بالا در این ساختارها بسیار حائز اهمیت است. در این حوزه می توان به تشخیص مشخصات سلولها و بافتها [۱۴، ۱۵] و تعیین جرم [۱۶] اشاره کرد. مزیت قابل توجه عملگرهای پیزوالکتریک نسبت به سایر تیرها و رزوناتورها، استفاده از سرامیکهای نصب شده روی تیر به عنوان عامل ارتعاشات خارجي جهت تعيين پاسخ فركانسي سیستم است که منجر به حجم و هزینه بسیار کم ساختار می شود؛ در حالی که در رزوناتورها و تیرهای یک سر گیردار عادی، پاسخ فرکانسی عملگر باید از طریق اعمال ارتعاشات از یک منبع خارجی به تیر یک سر گیردار صورت گیرد که می تواند منجر به افزایش حجم و هزینه گردد.

در [۱۶] به مدلسازی دینامیکی عملگر با یک تکه پیزوالکتریک پرداخته شده و قابلیت تغییر فرکانسی طبیعی با افزوده شدن جرم بصورت تئوری و تجربی بررسی گردیده است؛ همچنین جهت حذف سنسور خارجی جهت اندازه گیری ارتعاشات، استفاده از خاصیت خودحسگری عملگر توسط مدار پل خازنی پیشنهاد گردیده است. در [۱۷] از تحلیل تجربی و بررسی تغییرات فاز پاسخ فرکانسی عملگر پيزوالكتريك، بدون مدلسازى تحليلى جهت تعيين جرم استفاده نموده است. در [۱۸] مدلسازی تحلیلی و تجربی برای تحلیل پاسخ فرکانسی عملگر با یک لایه پیزوالکتریک بصورت تکهای انجام گرفته، ولی در مورد تعیین جرم، روشی ارائه نشده است. در [۲۰، ۲۰] به مدلسازی تحلیلی و آنالیزحساسیت عملگرهای با پیزو تکهای و کامل یونیمورف پرداخته شده است؛ همچنین برای تعیین جرم یک رابطه تقریبی بین تغییر فرکانس و تغییر جرم ارائه گردیده است. در [۲۱] پس از مدلسازی تحلیلی، کالیبراسیون تجربی سنسور و ارائه یک مدل خطی میان تغییرات جرم و تغییرات فرکانس صورت گرفته است. در [۲۲] مراحل ساخت و مدلسازی المان

<sup>1</sup> Cantilevered beam

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup> Piezoelectric

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> Unimorph

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup> Bimorph

محدود عملگر یک لایه و یک رابطه تقریبی برای تخمین جرم بر اساس تغییر فرکانس ارائه گردیده است؛ همچنین در [۲۳] به تعیین جرم توسط عملگرهای پیزو بایمورف پرداخته شده است؛ اما مدلسازی عملگر صورت نگرفته و از روابط تقریبی جهت تخمین جرم افزوده شده استفاده گردیده است.

در سالهای اخیر، اثر شکل سطح مقطع تیر با پیزو تکهای بر قابلیت تشخیص جرم، بررسی و با شکل سطح مقطع متداول مستطیل، مقایسه گردیده است [۲۴]. در این پژوهش جهت تعیین جرم از روش تقریبی ریلی استفاده گردیده است؛ همچنین آنالیز حساسیت عملگر به ازای تغیرات طول در [۲۵] بررسی گردیده است. در [۲۶] به ارائه مدارهای الکتریکی جدید جهت افزایش حساسیت تعیین جرم بدون تغییر هندسه عملگر پرداخته شده است.

بطور خلاصه، در غالب پژوهشهای ارائه شده، از ساختارهای تیر یک سرگیردار یونیمورف با یک لایه پیزوالکتریک بصورت تکهای و یا کامل استفاده شده است؛ همچنین محاسبه جرم بر اساس تغییرات فرکانس، با استفاده از کالیبراسیون تجربی و یا روابط تقریبی صورت گرفته است.

در این پژوهش جهت تعیین جرم از عملگرهای بایمورف با پوشش دهی کامل پیزوالکتریک استفاده شده است. استفاده از این عملگرها موجب می شود که به ازای ولتاژ یکسان در مقایسه با عملگرهای یونیمورف, دامنه ارتعاشات و قابلیت تغییر شکل بیشتر گردد؛ بنابراین میتوان از دامنه ولتاژ تحریک کمتری استفاده نمود. استفاده از ولتاژ پایینتر، منجر به کاهش اثرگذاری رفتار غیرخطی عملگرهای پیزوالکتریک همانند هیسترزیس و همچنین رفتار غیرخطی ماده حوالی فرکانس طبیعی گردد؛ همچنین در این عملگرها بدلیل ساختار متقارن، تار خنثی در مرکز هندسی سطح باقی مانده و در نتیجه اثرات کرنش طولی در خمش حذف می شود که منجر به تحلیل دقیق تر رفتار عملگر می شود؛ بنابراین در اثر این دو عامل، کاهش ولتاژ کاری و ساختار متقارن عملگر، تعیین فرکانس طبیعی و در نتیجه تعیین جرم با دقت بالاتری صورت خواهد پذیرفت؛ همچنین به جای استفاده از روابط تقریبی تغییرات فرکانس بر جسب جرم افزوده شده، از روابط تحليلي غيرخطي دقيق براي محاسبه جرم استفاده مي گر دد.

برای این منظور در ادامه، ابتدا معادله دینامیک پیوسته حاکم بر عملگر دو بایمورف استخراج میشود. سپس با استخراج شکل مودهای دقیق عملگر، معادلات سیستم گسسته سازی میشود. در ادامه، تاثیر جرم خارجی بر شکل مودهای سیستم به روش دقیق محاسبه شده و در نهایت با استفاده از تغییرات فرکانس طبیعی سیستم، جرم افزوده شده استخراج خواهد گردید.

# ۲- تحلیل و بررسی رفتار دینامیکی ۲- دینامیک عملگر

برای مدل سازی دینامیک ارتعاشی عملگر پیزوالکتریک از تئوری اویلر – برنولی<sup>۱</sup> استفاده میشود. در این تئوری از تغییر شکل برشی و اینرسی دورانی صرف نظر شده، همچنین فقط ارتعاشات عرضی حاکم بر تیر در نظر گرفته میشود. در این بخش با استفاده از روابط مربوط به تنش پیزوالکتریک و ارتعاشات پیوسته تیر، رفتار دینامیکی عملگر پیزوالکتریک بررسی میشود. شکل ۱ نمایی از ساختار عملگر را نمایش میدهد.



رفتار دینامیکی عملگر مطابق با معادله (۱) است [۲۷]:  

$$-\frac{\partial^2 M}{\partial r^2}(x,t) = \rho A \frac{\partial^2 w}{\partial t^2}$$
(۱)

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Euler-Bernoulli

$$\begin{split} M &= \int_{-\frac{t_b}{2}}^{\frac{t_b}{2}} zC_b \; S_{xx} Y dz \\ &+ \int_{\frac{t_b}{2}}^{\frac{(t_b)}{2} + t_p)} z(C_p \; S_{xx} - e_{31} \; E_3) Y dz \\ &+ \int_{-\frac{t_b}{2}}^{\frac{-t_b}{2}} z(C_p \; S_{xx} + e_{31} \; E_3) Y dz \\ &= -(C_b I_b + C_p I_p) \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - (t_b + t_p) Y e_{31} V_3(t) \end{split}$$

(٨)

t<sub>b</sub> ضخامت تیر برنجی و Y عرض عملگر است. برای نمایش بهتر، معادله (۸) به صورت (۹) بازنویسی میشود:

$$M = -CI_e \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} - M_p V_3(t) G(x) \tag{9}$$

که در آن  $CI_e$  ضریب سختی مؤثر خمشی و  $M_pV_3(t)$  بیانگر ممان ناشی از اثر پیزوالکتریک است که در آن  $M_p = (t_b + t_p)Ye_{31}$  تعریف میشود؛ همچنین G(x) برای عملگر مورد مطالعه بصورت رابطه (۱۰) تعریف میشود.

 $G(x) = H(x - l_1) - H(x - l_2)$  (۱۰) که (x) بیانگر تابع هویساید<sup>۳</sup> است که بصورت انتگرال تابع دلتای دیراک<sup>†</sup> تعریف میشود؛ همچنین  $l_1 e_2$  بیانگر ابتدا و انتهای پیزوالکتریک هستند. در سیستم مورد بررسی هر دو پیزو بالا و پایین، کل طول تیر را پوشش میدهند، پس  $0 = l_1 e_2$  است.[۲۹]

حال با جایگزین کردن معادله (۹) در معادله (۱) و با فرض ثابت بودن خواص مکانیکی و هندسی در طول تیر، معادله ارتعاشات حاکم بر میکرو عملگر به صورت (۱۱) نوشته می شود:

$$\rho A_e \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} + \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( C I_e \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right) = -M_p V_3 \frac{\partial^2 G(x)}{\partial x^2}$$
(11)

که  $ho A_e$  نمایانگر جرم معادل عملگر در واحد طول تیر هست که در آن  $ho A_e$  می شود. که در آن  $ho A_p = 
ho_b A_b + 
ho_p A_p$ 

به علت ارتعاش در هوای محیط، سطح عملگر با مولکول-های هوای اطراف برخورد می *ک*ند که باعث بوجود آمدن یک که  $\rho$  چگالی و A سطح مقطع عملگر است. M نیز ممان خمشی و w خیز عملگر در راستای z است؛ همچنین رابطه ممان خمشی و تنش با انتگرال گیری از تنش بصورت (۲) است [۲۸].

$$M = \int z T_{xx} dA \tag{(Y)}$$

که  $T_{xx}$  تنش در جهت x، dA معرف المان سطح و z فاصله از تار خنثی است؛ همچنین با توجه به تئوری اویلر – برنولی کرنش در جهت x به صورت رابطهای از تغییر شکل طولی و عرضی معادل با (T) است.

$$S_{xx} = \frac{\partial u}{\partial x} - z \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \tag{(f)}$$

دقت شود u و w به ترتیب جابجایی طولی و عرضی تیر هستند. برای تکمیل فرمول بندی نیاز به دانستن رابطه تنش تیر و پیزوالکتریک است که تیر از جنس برنج<sup>۱</sup> هست و تنش آن از قانون هوک<sup>۲</sup>بصورت رابطه (۴) پیروی میکند. رابطه مذکور برای پیزوالکتریک به علت تقارن در میدان الکتریکی لایه بالا و پایین به صورت (۵) و (۶) است[۲۹]

$$T_{xx,b} = C_b S_{xx} \tag{(f)}$$

$$T_{xx,u,p} = C_p S_{xx} - e_{31} E_3$$
 (a)

$$T_{xx,l,p} = C_p S_{xx} + e_{31} E_3 \tag{9}$$

 $E_3 = \frac{V_3}{t_p}$  و  $P_3$  به ترتیب مدول یانگ،  $e_{31}$   $e_{11}$   $e_{11}$  پیزوالکتریک و  $b_3$  میدان الکتریکی در راستای z است؛ هچنین زیروندهای  $e_3$  میدان الکتریکی در راستای z است؛ هچنین زیروالکتریک و p به ترتیب بیان کننده لایه های بالا و پایین پیزوالکتریک و هستند؛ همچنین به علت کوچک بودن ضخامت پیزوالکتریک نسبت به لایه پایه، میدان الکتریکی،  $E_3$  بصورت یک میدان یکنواخت در نظر گرفته میشود. پس رابطه (۲) برقرار است:  $E_3 = \frac{V_3}{t_p}$ 

که  $t_p$  ضخامت لایه پیزوالکتریک است. حال با ترکیب معادلات (۳) تا (۷) در معادله (۲)، ممان خمشی بصورت (۸) بازنویسی میشود.

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup> Heaviside

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup> Dirac delta

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Brass <sup>2</sup> Hook

نیروی هیدرودینامیکی میشود. این عامل سبب ایجاد میرایی ویسکوز در عملگر گشته که با توجه به دامنه کم ارتعاشات، میتوان خطی فرض نمود [۲۹]. علاوه بر این میرایی، نوع دیگری از میراییهای اجتناب ناپذیر مربوط به نوسانات ساختاری است و میرایی ساختاری نامیده میشود که به دلیل نرخ وجود کرنش در ساختار ماده رخ میدهد. با لحاظ نمودن مولفههای میرایی، معادله ارتعاشی را میتوان به شرح (۱۲) اصلاح کرد که در آن  $B_a$  و  $B_a$  به ترتیب بیانگر ضریب میرایی ویسکوز و ساختاری است [۳۰].

$$\rho A_e \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} + B_a \frac{\partial w}{\partial t} + \frac{\partial^2}{\partial t^2} \left( B_s \frac{\partial^3 w}{\partial x^2 \partial t} \right) + \frac{\partial^2}{\partial x^2} \left( C I_e \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} \right) = -M_p V_3 \frac{\partial^2 G(x)}{\partial x^2}$$
(17)

۲-۲- گسسته سازی مدل دینامیکی

جهت استخراج پاسخ معادله دینامیک سیستم، گسسته سازی مدل دینامیکی لازم است. با استفاده از روش جداسازی متغیرها، ارتعاش عرضی تیر (x,t) به صورت سری در فرم (۱۴) تعریف می شود.

$$w(x,t) = \sum_{i=1}^{n} \varphi_i(x)\xi_i(t) \tag{17}$$

که (x) نشان دهنده شکل مود دقیق برای ارتعاش بدون میرایی است که میتواند با ارضا شرایط مرزی حاصل شود. برای بدست آوردن فرکانس طبیعی سیستم که فقط به خواص آن بستگی دارد، میتوان از حل حالت همگن معادله (۱۱) استفاده کرد که بصورت (۱۴) است و از (۱۵) برای ساده سازی استفاده میشود. با جایگذاری (۱۳) در معادله (۱۴)، رابطه (۱۶) بدست میآید:

$$\frac{\partial^2 w}{\partial t^2} + c^2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} = 0 \tag{14}$$

$$c = \sqrt{\frac{CI_e}{\rho A_e}} \tag{10}$$

$$\frac{c^2}{\varphi_i(x)} \frac{d^4 \varphi_i(x)}{dx^4} = -\frac{1}{\xi_i(t)} \frac{d^2 \xi_i(t)}{dt^2} = \omega^2$$
 (19)

در این پژوهش جهت شناسایی دینامیک سیستم از دینامیک تیر ساده استفاده شده است، به همین منظور به گسسته سازی دینامیک تیر ساده پرداخته میشود که مشابه شکل ۱ است. شرایط مرزی نیز بصورت (۱۷) تا (۲۰) است.

$$w(x,t)|_{x=0} = 0 \rightarrow \forall i: \varphi_i(x)|_{x=0} = 0 \tag{11}$$

$$\frac{\partial W(x,t)}{\partial x}\Big|_{x=0} = 0 \to \forall i: \frac{\partial \varphi_i(x)}{\partial x}\Big|_{x=0} = 0 \qquad (1\Lambda)$$
$$-CI_e \frac{\partial^2 W(x,t)}{\partial x^2}\Big|_{x=L} = 0$$

$$\rightarrow \forall i: \frac{\partial^2 \varphi_i(x)}{\partial x^2} \Big|_{x=L} = 0$$
 (19)

$$CI_{e} \frac{\partial^{3} w(x,t)}{\partial x^{3}} \Big|_{x=L} = 0$$
  

$$\rightarrow \forall i: \frac{\partial^{3} \varphi_{i}(x)}{\partial x^{3}} \Big|_{x=L} = 0 \qquad (\Upsilon \cdot)$$

با فرض (۲۱) و استفاده از شرایط مرزی، می توان معادله را حل کرد:

$$\varphi(x) = C_1(\cos\beta x + \cosh\beta x)$$
  
+ $C_2(\cos\beta x - \cosh\beta x) + C_3(\sin\beta x + \sinh\beta x)$   
+ $C_4(\sin\beta x - \sinh\beta x)$  (71)

استفاده هستند. پس با  $C_3$   $C_2$   $C_3$   $C_1$  و  $C_3$   $C_1$ استفاده از شرایط مرزی و معادله (۲۱)، شکل مود عمومی به صورت (۲۲) حل می شود.

$$\varphi_n(x) = C_{2n}[(\cos\beta_n x - \cosh\beta_n x) - \frac{\cos\beta_n L + \cosh\beta_n L}{\sin\beta_n L + \sinh\beta_n L} (\sin\beta_n x - \sinh\beta_n x)]$$
(YY)

فرکانس طبیعی تیر را نیز میتوان با استفاد از روابط (۱۶) و (۲۲) به صورت (۲۳) محاسبه کرد:  

$$\omega = \beta^2 c$$

$$\begin{split} \rho A_e \sum_{i=1}^n \varphi_i(x) \frac{\partial^2 \xi_i(t)}{\partial t^2} + B_a \sum_{i=1}^n \varphi_i(x) \frac{\partial \xi_i(t)}{\partial t} \\ &+ 1 \frac{\partial^2}{\partial x^2} (B_s \sum_{i=1}^n \varphi_i(x) \frac{\partial^2 \varphi_i(x)}{\partial x^2} \frac{\partial \xi_i(t)}{\partial t}) \\ &+ \frac{\partial^2}{\partial x^2} (CI_e \sum_{i=1}^n \frac{\partial \varphi_i(x)}{\partial x}) \xi_i(t) \\ &= -M_p V_3 \frac{\partial^2 G(x)}{\partial x^2} \end{split}$$
(75)

#### مکانیک سازهها و شارهها/ سال ۱۳۹۸/ دوره ۹/ شماره ۴

با استفاده از خودتعامدی شکل مودها رابطه (۲۴) به صورت (۲۵) ساده می شود که در آن  $\alpha_w$  و  $\beta_w$  بیانگر ضرایب میرایی تناسبی هستند و به کمک آزمایش حاصل می شوند و برای هر محرکی ثابت هستند [۳۰] .

$$-\ddot{\xi}_{i} + (\alpha_{w} + \beta_{w}\omega_{wi}^{2})\dot{\xi}_{i} + \omega_{wi}^{2}\xi_{i}$$
$$= -M_{p}V_{3}\frac{\partial\varphi_{i}(x)}{\partial x}\Big|_{x=L}$$
(7 $\Delta$ )

برای محاسبهی جرم اجسام، سیستمی مشابه شکل ۲ در نظر گرفته شده است، به این دلیل که اگر جرم روی خود تیر قرار میگرفت، مکان تار خنثی تغییر میکرد، پس جرم به عنوان شرایط مرزی در انتهای تیر قرار دارد و از آن آویزان است. نکته دیگر آنکه اگرچه این جرم اضافه شده سبب یک تغییر شکل استاتیکی در تیر میشود، اما در پاسخ دینامیکی، فرکانس طبیعی و پاسخ فرکانسی این خمیدگی اثر ندارد. همانند جرم فنری که از سقف آویزان است و افزایش طول فنر ناشی از وزن جسم اثری در پاسخ فرکانسی آن ندارد.



شکل ۲- شرایط مرزی سیستم

با توجه به شکل ۲ و این که جرم مجهول m باشد، شرایط مرزی میتواند بصورت (۲۶) تا (۲۹) فرمول،ندی شود.

$$w(x,t)|_{x=0} = 0 \to \forall i: \varphi_i(x)|_{x=0} = 0$$
 (79)

$$\frac{\partial w(x,t)}{\partial x}\Big|_{x=0} = 0 \to \forall i: \frac{\partial \varphi_i(x)}{\partial x}\Big|_{x=0} = 0 \qquad (\Upsilon \forall)$$

$$CI_{e} \frac{\partial^{2} w(x,t)}{\partial x^{2}} \bigg|_{x=L} = 0$$
  

$$\rightarrow \forall i: \frac{\partial^{2} \varphi_{i}(x)}{\partial x^{2}} \bigg|_{x=L} = 0$$
(7A)

$$CI_{e} \frac{\partial^{3} w(x,t)}{\partial x^{3}} \bigg|_{x=L} = m \frac{\partial^{2} w(x,t)}{\partial t^{2}} \bigg|_{x=L}$$
(۲۹)  

$$= m \frac{\partial^{2} w(x,t)}{\partial t^{2}} \bigg|_{x=L}$$
(۲۹)

$$\forall i: CI_e \frac{\partial \varphi_i(x)}{\partial x^3}\Big|_{x=L} = -m\omega^2 \varphi_i(x)\Big|_{x=L} \qquad (\tilde{r} \cdot t)$$

$$\begin{bmatrix} \cos\beta L + \cosh\beta L & \sin\beta L + \sinh\beta L \\ [-CI_e\beta^3(\sin\beta L - \sinh\beta L) & [CI_e\beta^3(\cos\beta L + \cosh\beta L)] \\ -m\omega^2(\cos\beta L - \cosh\beta L)] & -m\omega^2(\sin\beta L - \sinh\beta L)] \end{bmatrix}$$
(71)

پس برای پاسخ غیر بدیهی معادله (۳۳) باید برقرار باشد:  

$$1 + \frac{1}{\cos\beta L \cosh\beta L}$$
  
 $-\frac{m}{\rho A_e L}\beta L (\tan\beta L - \tanh\beta L) = 0$  (۳۲)  
پس با استفاده از معادله غیرخطی (۳۲) میتوان جرم  
مجهول را بدست آورد.

## ۳- اعتبار سنجی به کمک نتایج آزمایش

عملگرهای پیزوالکتریک استفاده شده در این پژوهش، تیرهای دو لایه سری متعلق به شرکت پیزو سیستم<sup>۲</sup> هستند و دارای شناسه T226-H4-203X است. همان گونه که پیشتر توضیح داده شد، این تیر از سه لایه تشکیل شده است. دو الایه آن پیزوالکتریک و لایه میانی از جنس برنج است که اطلاعات کامل سیستم در جدول ۱ ارائه شده است. برای راه اندازی عملگر از تقویت کنندههای ولتاژ مخصوص پیزو ورودی را حداکثر تا ۲۰۰ ولت افزایش دهند. تقویت کننده مورد استفاده در این پژوهش، از نوع 203-PAI-104 محصول شرکت PPI-104 و PCI-101 و PCI-1016 و PCI-1716 ها، از کارتهای داده برداری PCI-1710 و PCI-1716 محصول شرکت Advantech استفاده شده است. سنسور لیزری مورد استفاده نیز MICRO-EPSILON

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup> Piezo System INC

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup> Proportional Damping Coefficients

میلیمتر و دقت ۱۰ نانومتر است؛ همچنین در شکل ۳ تجهیزات آزمایشگاهی به کار رفته و نحوهی ارتباطشان با یکدیگر نشان داده شده است.

جدول ۱- اطلاعات مواد به کار رفته در آزمایش

برنج	پيزوالكتريك	واحد	توصيف	پارامتر
۶/۴	۶/۴	mm	عرض	Y
۲۵/۹۶	20/98	mm	طول	L
•/14•	۰/۲۶۵ (هردو)	mm	ضخامت	$t_b, t_p$
٩٠٠٠	۷۵۰۰	kg/m <sup>3</sup>	چگالی	ρ
١٠۵	٨٠۶	GPa	مدول يانگ	$C_b, C_p$
	-18/8	C/m <sup>2</sup>	ثابت پيزوالكتريک	e <sub>31</sub>
22/22	22/22	mm	مكان سنسور	$l_s$







شکل ۳ – تجهیزات آزمایشگاهی به کار رفته و نحوه ار تباط با یکدیگر

 ابتدا به منظور بررسی برقرار بودن تئوری تیر اویلر – برنولی، نسبت طول به ضخامت تیر بررسی میشود. این نسبت در این عملگر برابر ۳۴/۸ است که شرط تیرهای نازک را برقرار میسازد؛ همچنین نمودار پاسخ زمانی موقعیت

۳-۱- شناسایی دینامیک سیستم

برای شناسایی پارامترهای دینامیک سیستم، از تحلیل پاسخ فرکانسی عملگر استفاده میشود. برای استخراج پاسخ فرکانسی و همچنین کاهش اثرات غیرخطی پیزوالکتریک، از یک سیگنال چیرپ با دامنه تحریک پایین استفاده میشود. این سیگنال با دامنه ۱/۱ ولت در بازه فرکانسی ۰ تا ۷۰۰ هرتز در ۶۰ ثانیه به تیر اعمال شده است. شکل ۵ پاسخ فرکانسی تجربی عملگر را نشان میدهد.

حال با استفاده از معادله دینامیک تحلیلی (۲۵) بدست آمده برای عملگر، باید پارامترهای دینامیک به گونهای شناسایی شود تا پاسخ فرکانسی مدل دینامیکی بر پاسخ فرکانسی تجربی منطبق گردد. شکل ۶ فرآیند شناسایی پارامترهای سیستم را نشان میدهد.

با تغییر پارامترهای سیستم، میتوان با دقت بالایی پارامترهای دینامیکی سیستم و ضرایب اصلاح شده مدول

1 Chirp

مکانیک سازهها و شارهها/ سال ۱۳۹۸/ دوره ۹/ شماره ۴

الاستیسیته پیزو الکتریک و ضریب کرنش e<sub>31</sub> نسبت به اطلاعات شرکت سازنده را محاسبه کرد. شکل ۷ نتیجه انطباق پاسخ فرکانسی تئوری و تجربی با ضرایب اصلاح شده با دامنه تحریک ۱/۰ ولت را نشان میدهد.

برای صحه گذاری کار انجام شده ولتاژ را به ۴ ولت افزایش داده و باز هم مشاهده میشود که نمودارها مطابق شکل ۸ بر هم تقریباً منطبق هستند. دلیل عدم انطباق جزیی آن در حوالی فرکانس طبیعی نیز، مربوط به رفتار غیر خطی ماده پیزوالکتریک در کرنش زیاد است که خارج از حوزه این مقاله است.





شکل ۶-فرایند شناسایی پارامترهای سیستم

0



شکل ۷- نمودار تئوری و تجربی پاسخ فرکانسی با ضرایب اصلاح شده در ولتاژ ۰/۱ ولت

است. علاوه بر این ضریب میرایی نیز، با استفاده از تطبیق



بنابراین ضریب اصلاح مدول الاستیسیته پیزوالکتریک برابر با ۰/۸۴۳ و همچنین ضریب اصلاح e<sub>31</sub> نیز برابر با ۰/۳

شکل قلههای نمودار تئوری و تجربی بدست آمد. در جدول ۲ نتایج شناسایی و فرکانس طبیعی عملگر نشان داده شده است.



شکل ۹- نحوه قرارگیری جرم بر روی عملگر

۳-۲- محاسبه اجرام

پس از شناسایی سیستم و استفاده از رابطه (۳۲) و نمودارهای پاسخ فرکانسی، میتوان جرم اجسام را بدست آورد. سپس جهت صحه گذاری نتایج تئوری، این جرمها با ترازو با دقت ۰/۰۰۰۱ گرم اندازه گیری شده و مقدار خطا بدست آمد. اختلاف جرم واقعی اجسام که با ترازوی دقیق اندازه گیری شده و جرم تخمین زده شده با استفاده از عملگر پیزوالکتریک، به عنوان خطای تخمین جرم منظور شده است. برای اندازه گیری جرم، عملگر به صورت شکل ۹ قرار گرفته است که جرم مورد آزمایش نیز در انتهای تیر قرار گرفته است و یک سر تیر نیز در گریپر قرار می گیرد تا شرایط یک سر در گیر فراهم شود.

در شکل ۱۰ نمودار پاسخ فرکانسی تمام جرمهای مورد بررسی با هم رسم شده است که جسمها به ترتیب وزنشان با عدد مشخص شدهاند. همانطور که مشاهده میشود با سنگین تر شدن جسمها، فرکانس طبیعی کمتر میشود که کاملاً طبیعی است . همچنین دلیل عدم یکسان بودن ارتفاع نمودارها، این است که جسمها دارای ابعاد و شکل هندسی متفاوتی بوده که این سبب بوجود آمدن اثرات میرایی متفاوت میشود. با سنگین تر شدن جسمها ارتفاع قلهها کاهش می-یابد که نشان گر افزایش اثر میرایی است. دلیل افزایش میرایی به خاطر بزرگ شدن حجم جسم است که این افزایش اندازه،

سطح تماس جسم با محیط را بیشتر میکند و باعث میشود که نیروی اصطکاک افزایش یابد و سبب افزایش اثر میرایی و کاهش ارتفاع قله میشود.

در جدول ۳ نیز جرم اجسام و فرکانس طبیعی محاسبه و اندازه گیری شده و درصد خطا ذکر شده است. مقدار انحراف معیار درصد خطاهای نسبی برابر با ۸/۳۳۵۴ است که البته با حذف داده آخر که خطای قابل توجهی ناشی از کاهش شدید دامنه دارد، این مقدار به ۴/۷ کاهش مییابد.

در شکل ۱۱ نیز نمودار جرم محاسبه شده با ترازو (تجربی) و جرم محاسبه شده با پیزو (مطالعه حاضر) رسم شده است، تا تحلیلهای لازم راحت تر انجام شود.

جدول ۲-نتایج شناسایی عملگر

مقدار	واحد	توصيف	پارامتر
<i>۶</i> ۷۹/۴۵۸	GPa	مدول يانگ	$C_p$
-۴/۹۸	C/m <sup>2</sup>	ثابت پيزوالكتريك	<i>e</i> <sub>31</sub>
•/••¥		ثابت میرایی	ζ
۲۸۱۹/۶	Rad/sec	فركانس طبيعي	ω



خطا مطلق (g)	درصد خطا نسبی	فرکانس طبیعی (Rad/sec)	جرم وزن شده با پیزو (g)	جرم وزن شده با ترازو	جرم
•/••14	11/41	7844	۰/۰۰۸۳	٠/٠٠٩۵	١
• /• • ٣٣	1 W/Y 1	7477	•/•٢•٧	•/•74•	٢
•/••٢٩	۵/۷۲	۲۳۵۰	•/• 489	•/• ۴٩٨	٣
•/••۵۵	٨/۵٣	7797	•/•۵٩٢	•/•۶۴٧	۴
•/•• • ۵۳	۵/۹۶	7198	•/•**	•/• ٨٩٧	۵
۰/۰ ۰ ۳۵	٣/•٣	71.7	•/1177	•/110Y	۶
•/•))Y	λ/۵٠	۲۰۵۹	•/١٢۵٩	•/١٣٧۶	Y
-•/••\۶	-•/ <b>٩</b> ٨	۱۹۵۰	•/1844	•/1881	٨
•/•••	۲/۰ ۷	۱۸۸۹	•/1894	•/1984	٩
-•/•۳۵۶	$-1\Delta/\lambda$ f	1461	•/78•4	•/٢٢۴٨	۱.

جدول ۳- اطلاعات مربوط به اندازه گیری جرم

همانطور در شکل ۱۱ مشخص است، خطاها کم و قابل قبول است. میتوان گفت که اندازه گیری جرم اجسام توسط این میکرو عملگر مناسب بوده و با خطای کمی جرمها را میتوان اندازه گرفت. در رابطه با جرم ۷ نیز که خطایش از جرمهای همسایهاش بیشتر است، میتوان به خطای شرایط آزمایشگاهی همانند دمای محیط اشاره کرد، زیرا تمامی اجسام در یک زمان تست نشدهاند.



باعث افزایش نویز در خروجی سیستم گردد؛ اما دامنه تشدید عملگر به اندازهای زیاد بود که با وجود نویزها نیز فرکانس طبیعی به راحتی قابل تمیز بود. البته همین نکته میتواند یکی از دلایل عدم تطبیق دادههای جرم آخر باشد که به علت کم بودن فرکانس طبیعی و دامنه ارتعاشات و همچنین اثر میرایی بالای آن، فرکانس طبیعی سیستم خودش را به خوبی نشان نداده است. جهت بررسی نتایج این پژوهش، مقایسهای با دو پژوهش

نكته قابل توجه اين است كه استفاده از ولتاژ پايين كه

منجر به خطی شدن دینامیک سیستم می شود، می تواند

تعبلی انجام گرفت که تیر پیزوالکتریک یک لایه، تکهای و قبلی انجام گرفت که تیر پیزوالکتریک یک لایه، تکهای و کامل، استفاده شده و رابطه جرم و تغییرات فرکانس نیز حداکثر خطای نتایج در رنج اندازهگیری جرم ارائه شده، بررسی گردید. نتایج نشان می دهد با پیزو تک لایه بصورت تکهای، حداکثر خطای اندازهگیری ۳۰٪ و برای پیزو تک لایه کامل ۲۸٪ بوده است. در این پژوهش، بیشینه خطا در حدود ۱۶۰٪ است. the case of hydrogen detection with uncoated silicon microcantilever-based sensors. Sensor Actuat B-Chem 199: 269-276.

[7] Ghafarirad H, Rezaei SM, Sarhan AADM, et al. (2015) Modified robust external force control with disturbance rejection with application to piezoelectric actuators. T I Meas Control 37: 131-143.

[۹] عطار ع، طهماسبی پور م، دهقان م (۲۰۱۸) بررسی تاثیر

پارامترهای هندسی بر جابه جایی خارج از صفحه میکروتیر پیزوالکتریکی با سطح مقطع T شکل. *مجله مکانیک سازهها و شارهها* ۹-۱ -۱

- [10] Erturk A, Inman DJ (2008) On mechanical modeling of cantilevered piezoelectric vibration energy harvesters. J Intel Mat Syst Str 19: 1311-1325.
- [11] Bashash S, Saeidpourazar R, Jalili N (2010) Development, analysis and control of a high-speed laser-free atomic force microscope. Rev Sci Instrum 81: 023707.
- [12] Leadenham S, Erturk A. (2015) Unified nonlinear electroelastic dynamics of a bimorph piezoelectric cantilever for energy harvesting, sensing, and actuation. Nonlinear Dynam 79: 1727-1743.
- [13] Xu Q (2013) Precision position/force interaction control of a piezoelectric multimorph microgripper for microassembly. IEEE T Autom Sci Eng 10: 503-514.
- [14] Shim S, Kim MG, Jo K, et al. (2010) Dynamic characterization of human breast cancer cells using a piezoresistive microcantilever. J Biomech Eng-T ASME 132: 104501.
- [15] Botta F, Rossi A and Belfiore NP. (2019) A feasibility study of a novel piezo MEMS tweezer for soft materials characterization. Appl Sci 9: 2277.
- [16] Gurjar M, Jalili N (2007) Toward ultrasmall mass detection using adaptive self-sensing piezoelectrically driven microcantilevers. IEEE-ASME T Mech 12: 680-688.
- [17] Shen Z, Shih WY, Shih WH (2006) Self-exciting, self-sensing Pb Zr 0.53 Ti 0.47 O 3/ Si O 2 piezoelectric microcantilevers with femtogram/Hertz sensitivity. Appl Phys Lett 89: 023506.
- [18] Zurn S, Hsieh M, Smith G, et al. (2001) Fabrication and structural characterization of a resonant frequency PZT microcantilever. Smart Mater Struct 10: 252.

۴- جمع بندی و نتیجه گیری

در این پژوهش اندازه گیری جرم اجسام با استفاده از پاسخ فرکانسی عملگر پیزو الکتریک بررسی گردید. روابط تئوری حاکم بر تیر پیزوالکتریک و دینامیک عملگر پیزوالکتریک خمشی دولایه ارائه شد. سپس به تحلیل دینامیک عملگر و بررسی سیستم به همراه جرم خارجی پرداخته و در نهایت نیز اعتبار سنجی مدل ارائه شده و شناسایی پارامترهای مجهول انجام شد. تطابق میان مدل ارائه شده و نتایج حاصل از آزمایش، نشان از دقت و صحت مدل ارائه شده دارد.

نتایج نشان میدهد، این روش میتواند جرم اجسام را با دقت کسری از میلی گرم اندازه گیری کند، در حالی که اندازه گیری جرمی با چنین وزنی با ترازوهای معمولی غیر ممکن است . جرم مجموعه میکروعملگر برابر با ۱۸۶۹/۰ گرم است و این مجموعه برای اندازه گیری جرم اجسام از بازه ۱۰۹۵۰ گرم تا ۱۹۳۴/۰ گرم دارای دقت خوبی است. میتوان گفت، اگر نسبت جرم مجهول به مجموعه بین ۲۰۱۱ تا ۱۲/۲ باشد، این عملگر میتواند برای محاسبه جرم در مرتبه میلی گرم با خطای تقریبی کمتر از ۱۳ درصد استفاده گردد.

#### ۵- مراجع

- Bashash S, Salehi-Khojin A, Jalili N, et al. (2009) Mass detection of elastically distributed ultrathin layers using piezoresponse force microscopy. J Micromech Microeng 19: 025016.
- [2] Lavrik NV, Datskos PG (2003) Femtogram mass detection using photothermally actuated nanomechanical resonators. Appl Phys Lett 82: 2697-2699.
- [3] Roman C, Ciontu F, Courtois B (2004) Single molecule detection and macromolecular weighting using an all-carbon-nanotube nanoelectromechanical sensor. Nanotechnology, 2004. 4th IEEE Conference on. IEEE, 263-266.
- [4] McGrath T, Elliott C and Fodey T (2012) Biosensors for the analysis of microbiological and chemical contaminants in food. Anal Bioanal Chem 403: 75-92.
- [5] Sharma H, Mutharasan R (2013) Rapid and sensitive immunodetection of Listeria monocytogenes in milk using a novel piezoelectric cantilever sensor. Biosens Bioelectron 45: 158-162.
- [6] Boudjiet MT, Bertrand J, Pellet C, et al. (2014) New characterization methods for monitoring small resonant frequency variation: Experimental tests in

- [25] Joshi P, Kumar S, Jain V, et al. (2019) Distributed MEMS mass-sensor based on piezoelectric resonant micro-cantilevers. J Microelectromech S 28: 382-389.
- [26] Zhao J, Wen X, Huang Y, et al. (2019) Piezoelectric circuitry tailoring for resonant mass sensors providing ultra-high impedance sensitivity. Sensor Actuat A-Phys 285: 275-282.
- [27] Ebrahimi M, Ghafarirad H, Zareinejad M (2018) Transverse and longitudinal dynamic modeling of bimorph piezoelectric actuators with investigating the effect of vibrational modes. Journal of Theoretical and Applied Vibration and Acoustics 4: 99-124.
- [28] Beer FP, Johnston R, Dewolf J, et al. (2006) Mechanics of Materials. McGraw-Hill, Boston.
- [29] Ghafarirad H, Rezaei S, Sarhan AA, et al. (2015) Continuous dynamic modelling of bimorph piezoelectric cantilevered actuators considering hysteresis effect and dynamic behaviour analysis. Math Comp Model Dyn 21: 130-152.
- [30] Erturk A, Inman DJ (2008) A distributed parameter electromechanical model for cantilevered piezoelectric energy harvesters. J Vib Acoust 130: 041002.

- [19] Yi JW, Shih WY, Shih WH (2002) Effect of length, width, and mode on the mass detection sensitivity of piezoelectric unimorph cantilevers. J Appl Phys 91: 1680-1686.
- [20] Shen Z, Shih WY, Shih WH (2006) Mass detection sensitivity of piezoelectric cantilevers with a nonpiezoelectric extension. Rev Sci Instrum 77: 065101.
- [21] Yi JW, Shih WY, Mutharasan R, et al. (2003) In situ cell detection using piezoelectric lead zirconate titanate-stainless steel cantilevers. J Appl Phys 93: 619-625.
- [22] Clément P, Perez EDC, Gonzalez O, et al. (2016) Gas discrimination using screen-printed piezoelectric cantilevers coated with carbon nanotubes. Sensor Actuat B-Chem 237: 1056-1065.
- [23] Ahmed MGA, Dennis J, Khair MHM, et al. (2016) Modeling, simulation and experimental validation of the properties of macro-scale piezoelectric cantilevers for deduction of mass sensitivity of micro-cantilevers. Int J Appl Eng Res 11: 4512-4520.
- [24] Aghamohammadi M, Shamshirsaz M, Rezaie AH (2018) Performance of I-shaped piezoelectricexcited millimeter-sized cantilever in sensing applications: Modeling, simulation and experiment. Microsyst Technol 24: 527-535.