## مدل سازی سیستم کامل روتور-یاتاقان-نشیمنگاه

## روحاله نوروزی و منصور رفیعیان<sup>۲\*</sup>

چکیدہ	اطلاعات مقاله
بــه دلیــل عــدم دسترســی بــه فســمتهــای دوّار روتــور تنهــا راه تشــخیص عیــب،	
انـدازهگیـری ارتعاشـات روی قسـمتهـای ثابـت از جملـه سـطوح نشـیمنگاه یاتاقـانهـا	
است. مرسوم است کـه در عمـل بـا انـدازه گيـري ارتعاشـات سـطح نشـيمنگاه ياتاقـان در	واژگان کلیدی:
سه جهـت و تحلیـل آن، نـوع اشـکال بـهوجـود آمـده را پـیشبینـی و رفـع مـیکننـد. در	روتور،
نظرگیری اثرات نشیمنگاه بر پاسخ انـدازهگیـری شـده از روتـور، مـیتوانـد بـه پـیش.بینـی	روتور-ياتاقان،
صـحیح رفتـار روتـور بـا اســتفاده از روشهـای تحلیلـی کمـک شـایانی نمایـد. در ایــن	مدلسازى،
مقاله هـدف مـدلسـازي يـک سيسـتم کامـل روتـور-ياتاقـان-نشـيمنگاه و بررسـي اثـرات	نشیمنگاه.
درنظر گیری نشیمنگاه یاتاقان است. بدین منظور در ابتدا زیرسیستم روتور-یاتاقان	
با استفاده از تئوری تیر پیوستهی رایلی و روش تقریبی مودهای فرضی مدلسازی	
می گردد. همچنین یک مدل المان محدود کامل و یک مدل جـرم و فنـر سـادهی	
معادل از نشیمنگاه تهیـه مـیگـردد. سـپس نیروهـای وارده از طـرف زیرسیسـتم روتـور-	
یاتاقان بـر نشـیمنگاه بـا اسـتفاده از روش نیومـارک محاسـبه و بـا اعمـال آن.هـا بـر مـدل	
نشیمنگاه، پاسیخهای زمانی، منحنیهای تغییر شکل و طیف فرکانسی ترسیم	
میگردد. تحقیق حاضر توانسته است علاوه بـر مـدلسـازی صـحیح یـک سیسـتم کامـل	
روتـور-ياتاقـان-نشـيمنگاه، بـه ناكـافي بـودن مـدل جـرم و فنـر سـاده بـه دليـل خطـاي	
بسیار و عدم توانایی در مدلسازی صحیح رفتار ارتعاشمی نشیمنگاه اذعان نماید.	
بررسـیهـا نشـان داده اسـت کـه بـا وجـود عـدم نيـروی محـوری در زيرسيسـتم روتـور-	
یاتاقان، نشیمنگاه دارای ارتعاشات محوری نیز خواهـد بـود و بـا وجـود برابـری تمـامی	
شرایط در سیستم روتـور-یاتاقـان، انتظـار پاسـخی برابـر در تمـامی راسـتاهای نشـیمنگاه	
را نباید داشت.	

#### ۱– مقدمه

یک سیستم کامل روتور-یاتاقان-نشیمنگاه به پنج زیرسیستم به نامهای شافت دوار، دیسک صلب، یاتاقان، ساختار نشیمنگاه و تعلیق قابل تقسیم است. اغلب به دلیل پیچیدگیهای موجود در این سیستم، از اثرات برخی

از زیرسیستمها چشمپوشی میشود. واضح است که سادهسازی موجود باعث ایجاد خطای قابل توجه در بررسی رفتار ارتعاشی مجموعه میگردد. در این میان مطالعات انجام شده در زمینهی اثرات نشیمنگاه در دینامیک روتورها سهم کمتری را به خود اختصاص داده و در سالهای اخیر بیشتر مورد توجه قرار گرفته است. کانگ در سال ۲۰۰۰ به مطالعهی اثرات فونداسیون بر مشخصههای دینامیکی سیستم روتور-یاتاقان بر اساس

<sup>\*</sup> پست الكترونيك نويسنده مسئول: Rafeeyan@yazd.ac.ir

۱. کارشناس ارشد، دانشکده فنی، دانشگاه یزد

۲. دانشیار، دانشکده فنی، دانشگاه یزد

روش المان محدود پرداخت. وی سه نوع مختلف فونداسيون جرم متمركز، فونداسيون تير پيوسته و فونداسیون نوع صفحهای را مورد مطالعه قرار داد[۱]. در همان سال ادواردز به تحقیق روشی بر شناسایی پارامترهای تحریک و انعطافپذیری تکیهگاههای سیستم روتور-ياتاقان-فونداسيون به صورت تجربي پرداخت[۲]. بوندلو در سال ۲۰۰۱ یک مدل امپدانس مکانیکی از سیستم کوپل شدهی روتور-یاتاقان-فونداسیون را توسعه داد و دو شرح از مدل نشان داد: یکی مدل تئوری خالص که در آن فونداسیون به عنوان یک تیر مدل می شد و دیگری مدل پیوندی که شامل برخی مقادیر از دینامیک فونداسیون بود و اذعان به وجود یک خطا در مدل تئوری خالص به دلیل صرفنظر کردن از حرکت پیچشی فونداسيون کرد[۳]. چوی در همان سال به بهبود مدل روتور با اثرات دینامیکی همارز ساختار تکیهگاهها پرداخت. وی با در نظرگیری یه نوع تکیه گاه خاص، به استخراج مدل جرم و فنر با مشخصههای دینامیکی مشابه آن پرداخت[۴]. در سال ۲۰۰۶ کیرال دادههای ارتعاشی برای کشف عیوب مختلف یاتاقان غلتشی در یک سیستم روتور را با درنظرگیری اثرات نشیمنگاه پاتاقان، با استفاده از تحليل ارتعاشى المان محدود به دست آورد[۵]. در سال ۲۰۱۰ یونگ به شناسایی تکنیکی در تحلیل دینامیکی سیستمهای روتور-یاتاقان-فونداسیون با استفاده از روش مودشیپ ساختگی پرداخت[۶].

در این تحقیق، هدف بررسی رفتار ارتعاشی یک سیستم کامل روتور-یاتاقان-نشیمنگاه با در نظرگیری روتور پیوسته، دیسک صلب، یاتاقانهای خطی، مدل جرم و فنر ساده و مدل کامل المان محدود از نشیمنگاه است. برای این منظور از تئوری تیر رایلی استفاده و عبارتهای انرژی سیستم روتور-یاتاقان با استفاده از روش تقریبی مودهای فرضی استخراج و نیروهای حاصله از طرف سیستم روتور-یاتاقان بر نشیمنگاه با استفاده از روش نیومارک بهدست میآید. در نهایت پاسخهای زمانی و نمودارهای طیف فرکانسی نقاط مختلف نشیمنگاه به دست میآیند. نتایج

حاصل شده میتواند برای شناخت بهتر رفتار نشیمنگاه روتور و تحلیل صحیح دادههای ارتعاشی یک سیستم کامل روتور-یاتاقان-نشیمنگاه مفید واقع گردد.

## ۲- مدل سیستم روتور –یاتاقان –نشیمنگاه با شرایط دلخواه

در شکل ۱ یک مدل کامل از سیستم روتور-یاتاقان-نشیمنگاه، با فرض در نظرگیری اثرات نشیمنگاه تنها در دو جهت اصلی؛ نشان داده شده است. هر کدام از زیرسیستمهای موجود در این سیستم میتوانند به گونهای متفاوت از یکدیگر مدل شده و با استفاده از شرایط سازگاری در یک مختصات جهانی ترکیب شده تا مدل کامل سیستم روتور-یاتاقان-نشیمنگاه را تشکیل دهند.



شکل ۱- مدل فیزیکی سیستم روتور-یاتاقان-نشیمنگاه با شرایط دلخواه

در این مدل تعداد دیسک و محل قرارگیری آنها، تعداد یاتاقان و محل قرارگیری آنها و همچنین تعداد جرم نابالانس با شعاع، مقدار و زاویهی فاز متفاوت و محل قرارگیری آن بهصورت کاملاً دلخواه و متغیر خواهد بود. در این مدل، شافت پیوسته بوده و فنرها که نمایندهی اثرات یاتاقانها و نشیمنگاه هستند، در دو راستای افقی و عمودی حرکت خواهند کرد.

# ۳– عبــارتهــای انــرژی سیســتم روتــور – یاتاقان

فرض شود که یک مدل پیچیده از روتور همانند شکل ۲ با تعداد دلخواهی دیسک، جرم نابالانس و یاتاقان با محل





شکل ۲- مدل فیزیکی سیستم روتور-یاتاقان با شرایط دلخواه

انرژی جنبشی یک دیسک صلب سوار بر شافت انعطاف پذیر را می توان به صورت نشان داده شده در رابطهی (۱) نوشت. در این رابطه ترم آخر بیانگر اثرات ژيروسكوپى (كريوليس) ديسک خواهد بود. همچنين انرژی جنبشی شافت انعطاف پذیر به صورت رابطهی (۲) قابل بیان است. در این رابطه انتگرال اول بیان کلاسیک انرژی جنبشی شافت در خمش، انتگرال دوم بیانگر اثرات ثانویه اینرسی دورانی و انتگرال آخری ناشی از اثرات ژیروسکوپی شافت است[۷]. برای این مدل، با فرض وجود چند دیسک صلب در فواصل مختلفی از سر شافت بر روی آن، انرژی جنبشی هر یک از دیسکها بهصورت نشان داده شده در رابطهی (۳) قابل میباشند. شایان ذکر است که در روابط زیر  $\theta_x = -\frac{du}{dv}$  و  $\theta_x = \frac{dw}{dv}$  خواهد بود.  $T_D = \frac{1}{2} M_D \left( \dot{u}^2 + \dot{w}^2 \right) + \frac{I_{dx}}{2} \left( \dot{\theta}_x^2 + \dot{\theta}_z^2 \right)$  $+I_{dy}\Omega\dot{\theta}_z\theta_x$ (1)

$$T_{S} = \int_{0}^{L} \frac{\rho A}{2} \left( \dot{u}^{2} + \dot{w}^{2} \right) dy + \int_{0}^{L} \frac{\rho I}{2} \left( \dot{\theta}_{x}^{2} + \dot{\theta}_{z}^{2} \right) dy + 2 \int_{0}^{L} \rho I \Omega \dot{\theta}_{z} \theta_{x} dy$$

$$(7)$$

$$T_{D_n} = \frac{1}{2} M_{D_n} \left( \dot{u}^2 + \dot{w}^2 \right) + \frac{I_{dx_n}}{2} \left( \dot{\theta}_x^2 + \dot{\theta}_z^2 \right)$$
$$+ I_{dy_n} \Omega \dot{\theta}_z \theta_x \bigg|_{y = y_{D_n}} \tag{7}$$

 $T_u$  انرژی موجود در جرم نابالانس به صورت انرژی جنبشی خواهد بود. فرض شود که این جرم کوچک در صفحهای عمود بر محور y باقی مانده و موقعیت آن در طول محور

ثابت است. با فرض دوران پادساعتگرد روتور، تغییر مکان جرم نابالانس در راستای محورهای x و z بهترتیب بهصورت  $u + d_U \sin \Omega t$  و  $w + d_U \cos \Omega t$  و در راستای y ثابت خواهد بود. در نتیجه انرژی جنبشی جرم نابالانس بهصورت نشان داده شده در رابطهی (۴) بیان می گردد[۸]. بنابراین برای یک سیستم روتور-یاتاقان با چند جرم نابالانس که هر یک با زاویهی فاز  $\phi_{U_n}$  از خط افق و در فاصلهی  $y = y_U$  از سر شافت قرار دارند، انرژی جنبش به فرم رابطهی (۵) بیان می گردد.

$$T_{U} \cong m_{U} \Omega d_{U} (\dot{u} \cos \Omega t - \dot{w} \sin \Omega t)$$

$$T_{U_{n}} \cong m_{U_{n}} \Omega d_{U_{n}} (\dot{u} \cos(\Omega t + \varphi_{U_{n}}))$$

$$(f)$$

$$-\dot{w}\sin(\Omega t + \varphi_{U_n})\Big|_{y = y_{U_n}} \tag{(a)}$$

با گذشت از ترمهای غیرخطی و فرض متقارن بودن سطح مقطع شافت، انرژی کرنشی شافت بهصورت رابطهی (۶) بهدست میآید[۷]. انرژی کرنشی و اتلافی هر یک از یاتاقانها نیز با فرض فنریت و میرایی خطی، و ضرایب فنریت و میرایی متقاطع صفر، بهترتیب بهصورت روابط (۷) و (۸) بیان می گردد.

$$U_{s} = \frac{EI}{2} \int_{0A}^{L} \left[ \left( \frac{d\theta_{x}}{dy} \right)^{2} + \left( \frac{d\theta_{z}}{dy} \right)^{2} \right] dAdy$$
 (8)

$$U_{B_n} = \frac{1}{2} K_{u_n} u^2 + \frac{1}{2} K_{w_n} w^2 \Big| y = y_{B_n}$$
(Y)

$$D_{B_n} = \frac{1}{2} C_{u_n} \dot{u}^2 + \frac{1}{2} C_{w_n} \dot{w}^2 \bigg|_{y = y_{B_n}}$$
(A)

۴- معادلات کلی سیستم روتور –یاتاقان

بدیهی است که اگرچه با استفاده از عباتهای انرژی به دست آمده و جایگذاری آنها در معادلات لاگرانژ یا اصل هامیلتون و انجام عملیات جبری زیاد به معادلات حاکم و دقیق میرسیم که پیچیدگی حل آنها نیاز به استفاده از روشهای تقریبی را توجیه میکند. پس میتوانیم با منطق دیگری روند کار را بهتر جلو ببریم. از آنجا که

پاسخهای روتور در هر نقطه و زمانی مقادیر توابع u و wهستند، به جای استفاده از روش مودهای فرضی در انتهای کار از همین ابتدا مقادیر این دو تابع را با استفاده از روش مودهای فرضی به صورت روابط (۹) و (۱۰) در نظر می گیریم.

$$u(y,t) = \sum_{i=1}^{n} \phi_i(y) \eta_i(t)$$
(9)

$$w(y,t) = \sum_{i=1}^{n} \psi_i(y) \xi_i(t)$$
(1.)

در این روابط  $(\psi_i(y) = \psi_i(y)$  توابع معلوم و  $\eta_i(t)$  و  $\eta_i(t)$  توابع مجهولی از زمان و n تعداد توابع آزمایشی هستند، با جایگذاری روابط اخیر در روابط انرژی، ماتریسهای تقریبی جرم، سختی و میرایی سیستم تولید و دستگاه معادلات زیر حاصل می گردد.

 $[M]{\ddot{q}} + [D]{\dot{q}} + [K]{q} = [F]$ (11) در این رابطه بردار  $\{q\}$  یک بردار ۲*×* ۲ است که به صورت رابطه ی (۱۲) تعریف می شود. همچنین ماتریس میرایی هر دو اثر ژیروسکوپی و میرایی را به فرم معادله (۱۳) شامل می گردد.

$$\{q\} = \begin{cases} \{\eta_i(t)\} \\ \{\xi_i(t)\} \end{cases}$$
(17)  
$$[D] = [c] + [G] = [c_{11}] [c_{12}] + [G^d + G^s] [c_{21}] - [G^d + G^s] [c_{22}] \end{cases}$$
(17)

در رابطهی بالا، ماتریس  $\begin{bmatrix} c \end{bmatrix}$  مربوط به میرایی سیستم،  $\begin{bmatrix} G^s \end{bmatrix}$  ماتریس ژیروسکوپیک مربوط به دیسک و $\begin{bmatrix} G^s \end{bmatrix}$  ماتریس ژیروسکوپیک مربوط به شافت است $\begin{bmatrix} 9 \end{bmatrix}$ . استخراج هر یک از ماتریسهای بیان شده در رابطهی (۱۱) با استفاده از روش مودهای فرضی در ادامه آورده شده است.

### ۴-۱- استخراج ماتریسهای جرم و سختی

طبق روش مودهای فرضی میتوان مجموعهای از توابع آزمایشی همانند آنچه در روابط (۹) و (۱۰) آمده است را

برای راستاهای مورد مطالعه، در نظر گرفت. در این روابط  $\psi_i(y)$  و  $\psi_i(y)$ ها توابع آزمایشی مورد قبول معلوم هستند که میتوانند مجموعهای از مودشیپهای فرض شده، چند جملهایها و یا حتی توابع ویژه باشند.

در رابطهی (۱۴) خارج قسمت رایلی آورده شده است. در این رابطه،  $\pi_{\max}$  و  $\pi_{\max}$  بیان گر ماکزیمم انرژی کرنشی و جنبشی سیستم میباشند. با مینیمم شدن خارج قسمت رایلی رابطهی (۱۵) حاصل می گردد، که در آن  $\lambda_i^{(2n)}$  مقادیر ویژه خواهند بود. ریشههای این مقادیر ویژه نشاندهندهی فرکانسهای طبیعی و هر یک از ویژه نشاندهندهی فرکانسهای طبیعی و هر یک از تعداد آنها بردارهای ضرایب ریتز خواهند بود[۱۰] که تعداد آنها برابر ۲*n* است.

$$R = \omega^2 = \frac{\pi_{\max}}{T_{\max}^*} \tag{14}$$

$$\left[ \left[ K \right] - \lambda_i^{(n)} \left[ M \right] \right] \left\{ q^{(i)} \right\} = \vec{0}$$
 (10)

با دقت در روابط (۲) و (۳) روشن است که در این روابط دو ترم اول دارای توانهای زوج و ترم سوم دارای توانی فرد از تغییرات توابع شیپ بر حسب زمان است. بنابراین با توجه به ماهیت روش مودهای فرضی، ترمهای اول و دوم این روابط تشکیل دهندهی  $\pi_{\max}$  و مجموع روابط (۶) و (۲) تشکیل دهندهی  $\pi_{\max}$  خواهند بود.

$$m_{ij} = \int_{0}^{l} \rho A \phi_{i} \phi_{j} dy + \int_{0}^{l} \rho A \psi_{i} \psi_{j} dy$$
  
+ 
$$\int_{0}^{l} \rho I \frac{d\psi_{i}}{dy} \frac{d\psi_{j}}{dy} dy + \int_{0}^{l} \rho I \frac{d\phi_{i}}{dy} \frac{d\phi_{j}}{dy} +$$
  
$$M_{D_{n}} \phi_{i} \phi_{j} \bigg|_{y} = y_{D_{n}} + M_{D_{n}} \psi_{i} \psi_{j} \bigg|_{y} = y_{D_{n}}$$
  
+ 
$$I_{dx_{n}} \phi_{i} \phi_{j} \bigg|_{y} = y_{D_{n}} + I_{dx_{n}} \psi_{i} \psi_{j} \bigg|_{y} = y_{D_{n}}$$
  
(\\vec{y})

$$\int_{t_{1}}^{t_{2}} \frac{\partial T_{u_{n}}}{\partial u} \,\delta u dt = \int_{t_{1}}^{t_{2}} \left( m_{U_{n}} \Omega^{2} d_{U_{n}} \sin(\Omega t + \varphi_{U_{n}}) \right) \delta u dt$$

$$(\Upsilon 1)$$

$$\int_{t_{1}}^{t_{2}} \frac{\partial T_{w_{n}}}{\partial w} \,\delta w dt = \int_{t_{1}}^{t_{2}} \left( m_{U_{n}} \Omega^{2} d_{U_{n}} \cos(\Omega t + \varphi_{U_{n}}) \right) \delta w dt$$

$$(\Upsilon 1)$$

بنابراین انتگراند این روابط به ترتیب نیروهای خارجی حاصل از نابالانسی در جهات u و w خواهند بود. از طرفی با توجه به اینکه جرم نابالانس ممکن است در هر فاصلهای از سر شافت قرار داشته باشد، ماتریس تشکیل دهندهی نیروی خارجی متأثر از مکان قرارگیری آن خواهد بود. بنابراین نیروی خارجی وارد بر سیستم بهصورت رابطهی (۲۳) است که در آن  $\{F_u\}_{e}$ 

$$\{F\} = \begin{cases} \{F_u\} \\ \{F_w\} \end{cases}$$
(YY)  
$$\{F_u\} = \begin{cases} \phi_1(y_{U_n}) \\ \phi_2(y_{U_n}) \\ \vdots \\ \phi_n(y_{U_n}) \end{cases} m_{U_n} \Omega^2 d_{U_n} \sin(\Omega t + \varphi_{U_n})$$
(YY)

$$\{F_w\} = \begin{cases} \psi_1(y_{U_n}) \\ \psi_2(y_{U_n}) \\ \vdots \\ \psi_n(y_{U_n}) \end{cases} m_{U_n} \Omega^2 d_{U_n} \cos(\Omega t + \varphi_{U_n}) \end{cases}$$

(۲۵)

#### ۴-۴- انتخاب توابع آزمایشی

در این تحقیق، فرض بر این بوده است که یک روتور شامل یک دیسک، جرم نابالانس و دو یاتاقان در دو طرف شافت آن مورد تحلیل قرار گیرد. بنابراین با توجه به مدل روتور و شرایط مرزی حاکم بر مسئله، از توابع آزمایشی

$$k_{ij} = \iint_{A0}^{l} EI \frac{d^{2}\psi_{i}}{dy^{2}} \frac{d^{2}\psi_{j}}{dy^{2}} dAdy$$
  
+ 
$$\iint_{A0}^{l} EI \frac{d^{2}\phi_{i}}{dy^{2}} \frac{d^{2}\phi_{j}}{dy^{2}} dAdy$$
  
+ 
$$\left(K_{u_{n}}\phi_{i}\phi_{j} + K_{w_{n}}\psi_{i}\psi_{j}\right) |_{y} = y_{B_{n}}$$
(19)

بنابراین عبارتهای هر یک از ماتریسهای جرم و سختی برای یک سیستم روتور-یاتاقان با چند دیسک صلب در نقاط مختلف شافت بهصورت نشان داده شده در روابط (۱۶) و (۱۷) خواهند بود.

### ۲-۴- ماتریس میرایی و ژیروسکوپی

ترم سوم در روابط (۲) و (۳) مربوط به اثرات ژیروسکوپی و رابطهی (۸) مربوط به اثرات دمپینگ در سیستم است. بنابراین، عبارتهای هر یک از ماتریسهای ژیروسکوپی بیان شده در رابطهی (۱۳) و میرایی بهصورت نشان داده شده در روابط (۱۸) تا (۲۰) خواهند بود.

$$G_{ij}^{s} = 2\Omega \int_{0}^{l} \rho I \frac{d\phi_{i}}{dy} \frac{d\psi_{j}}{dy} dy$$

$$(1A)$$

$$G_{ij}^{d} = \Omega I_{dy} \frac{d\phi_{i}}{dy} \frac{d\psi_{j}}{dy} \bigg|_{y} = y_{D_{n}}$$
(19)

$$c_{ij} = \left( C_{u_n} \phi_i \phi_j + C_{w_n} \psi_i \psi_j \right) |_{\mathcal{Y} = \mathcal{Y}_{B_n}}$$
(7.)

۴–۳– بردار نیرو

با توجه به رابطهی (۵)، انرژی حاصل از نیروی نابالانسی را می توان به صورت جملاتی از انرژی جنبشی نشان داد. این دو عبارت که به صورت یک انرژی جنبشی خارجی وارد شده بر سیستم خود را ظاهر کردهاند را می توان به صورت یک نیروی خارجی اعمالی بر سیستم در نظر گرفت. با اعمال اصل هامیلتون بر رابطهی (۵)، دو رابطه به فرم زیر به دست می آید.

٨٣

داده شده در رابطهی زیر برای هر دو راستای ارتعاشات افقی و عمودی روتور استفاده گردیده است. i=1 $\phi_i(y) = \begin{cases} i \ge 2 & \left(\frac{2}{L} \left(y - \frac{L}{2}\right)\right) \end{cases}$ 

## ۵- حل مثال و بررسی روش

برای بررسی صحت مدلسازی انجام شده، روش حل مسئله و کدنویسی انجام شده در نرمافزار متلب، دو مثال در این بخش آورده شده و صحت نتایج بهدست آمده در این تحقیق با نتایج به دست آمده در مراجع دیگر مورد ارزيابي قرار مي گيرد.

**۱**–۱– مثال ۱

در این مثال هدف تعیین فرکانسهای طبیعی یک روتور ساده شامل شافت بدون جرم، دیسک سنگین مستقر در مرکز شافت و یاتاقانهایی با سختیN/m (۱×۱۰ $^{''}N/m$ است. خواص این مدل در جدول ۱ آورده شده K =است.

جدول۱- خصوصیات جرمی و هندسی داده شده [۱۱]

مقدار	پارامتر	مقدار	پارامتر
• /٣	ضريب	۱/۲(m)	طول
,,,	پواسون	() ( ( ( ( ) )	شافت
۱۲./.V۲(kg)	. ~	•/• <b>f</b> (m)	قطر
(Kg)	مبرم	(III)	شافت
۳/69۳۲(kam <sup>2</sup> )	اينرسى	$(N/m^2)$	مدول
(// (Kgill )	قطبی (۱۱۱		یانگ
۷/۳۵۴۴(kgm <sup>2</sup> )	ممان	$V_{\lambda}$ , $(kg/m^3)$	
(,, w, , (Kgill)	اينرسى	(KC (Kg/III )	دانسيته

روتور با مشخصات معرفی شده در جدول ۱ تحلیل و چهار فرکانس طبیعی اول آن با آنچه در مرجع [۱۱] آمده است مورد مقایسه قرار گرفته و نتایج حاصله در جدول ۲ آورده شدهاند. گفتنی است که نتایج موجود در مرجع مذکور با استفاده از روش المان محدود و نرمافزار انسیس و با در

نظر گرفتن ۱۹ المان برای شافت و جرم متمرکز دیسک در مرکز شافت به دست آمده است. مقایسه نتایج حاصله با نتايج روش المان محدود، صحت محاسبات انجام شده را بەخوبى نشان مىدھد.

جدول ۲- مقایسه فرکانسهای طبیعی نتیجه شده از این تحقیق با فرکانس طبیعی به دست آمده با مرجع [۱۱]، بر

حسب هر تز.

Je	تحقيق حاضر	مرجع [11]	مەد
انحراف	<b>y</b> 0		,
۰/۱۶	17/1.	17/17	اول
۴/۷	44/1.	41/99	دوم
$1/\Delta$	TDV/V	۳۵۲/۳	سوم
٧/٩	$V \land V / V$	۳۵۳/۳	چهارم

#### ۵-۲- مثال۲

برای بررسی پاسخ اجباری سیستم، در این مثال پاسخ فرکانسی روتور موجود در مثال ۱ با فرض لنگی ۰/۰۰۱ m برای دیسک، مدنظر قرار می گیرد. سختی هریک از e =یاتاقانها برابر ۴ *KN / mm* و میرایی آنها برابر ورتور برای یافتن پاسخ روتور N-s/mبه این بار نابالانس، پاسخ هارمونیک برای محدودهی سرعت دورانی صفر تا هزار دور بر دقیقه محاسبه گردیده است. نمودار تابع پاسخ فرکانسی روتور برای محل دیسک در شکل ۳ ترسیم گردیده که تطابق خوبی با نمودار آورده شده در شکل ۴ از مرجع [۱۱] دارد.



(79)



جدول ۳- مقایسهی سرعت بحرانی و ماکزیمم تغییر مکان نتیجه شده از این تحقیق با مرجع [۱۱].

درصد انحراف	تحقيق حاضر	مرجع [11]	پاسخ روتور
٠/٢	<b>۶۹</b> ۷/۱۹	۶۹۵/۵۲	سرعت بحرانی (دور بر دقیقه)
• /٨	•/٣•١۴	• / ٣ • ٣٨	ماکزیمم تغییر مکان روتور (متر)

### ۶- مدل مورد مطالعه

فرض می شود که یک سیستم روتور -یاتاقان - نشیمنگاه شامل شافت پیوسته، یک دیسک صلب در میانه و دو یاتاقان و نشیمنگاه یاتاقان در دو انتهای آن مد نظر باشد. این سیستم که دارای یک نابالانسی استاتیکی است، از نظر پیچشی و محوری صلب بوده و دارای ارتعاشات عرضی است. مشخصات هندسی و خصوصیات جرمی مدل روتور -یاتاقان آن در جدول ۴ داده شده است.

جدول ۴- خصوصیات جرمی و هندسی مدل روتور-یاتاقان

مقدار	پارامتر	مقدار	پارامتر
•/• \(kg)	جرم نابالانس	۱/۲(m)	طول شافت
۰/۲۴ (m)	شعاع دیسک	۰/۰۴(m)	قطر شافت
• /۲(m)	شعاع نابالانسى	$\gamma \times \gamma \cdot \gamma (N/m^2)$	مدول يانگ
(N/m) $\gamma \times \gamma \cdot^{h}$	سختى ياتاقان	$VA \cdot \cdot (kg/m^3)$	دانسيته

همچنین فرض میشود که روتور دارای سرعت دورانی ۲۵۰۰ دور بر دقیقه بوده و ضخامت دیسک برابر با ۲۴ میلیمتر و یاتاقانها بدون میرایی باشند.

### ۷- مدل المان محدود نشیمنگاه

از آنجایی که نشیمنگاه یاتاقان به صورت یک جسم سهبعدی است که میتواند در هر یک از جهات محور مختصات رفتار ارتعاشی داشته باشد، مدل دو نقطهای خطی نشان داده شده در قسمت قبل با سادهسازی بسیار زیادی همراه خواهد بود. با در نظرگیری یک مدل نسبتا کاملی از نشیمنگاه یاتاقان، میتوان رفتار آن را به درستی مدل کرده و تمامی مودهای ارتعاشی موجود در نشیمنگاه را مورد مطالعه قرار داد. یک مدل عمومی سه بعدی نسبتا مدل، سوراخهای کوچک نشان داده شده است. در این محل قرارگیری پیچهای اتصال و سوراخ بزرگ نشان داده شده در قسمت بالا محل قرارگیری یاتاقان خواهد بود. سطح زیرین نشیمنگاه به صورت کاملاً صلب به زمین متصل گردیده و دارای قید ثابت با زمین است.



شکل ۵- مدل سهبعدی نسبتاً کاملی از نشیمنگاه یاتاقان.

پیچهای اتصال نیز با اعمال فشار لازم بر پایههای نشیمنگاه، محدودهی تحت بار خود را کاملاً تحت پوشش قرار داده و تا حدود زیادی از حرکت آن جلوگیری جدول ۵- خصوصیات جرمی نشیمنگاه یاتاقان

	-			
	مقدار	پارامتر	مقدار	پارامتر
	$\dots Gpa$	مدول الاستيك	41/4 <i>GPa</i>	مدول
				صلابت
	•/~))	ضريب پواسون	۷/۲ $Mg$ / $m^3$	دانسيته
-				

### ۸- فرضیات انجام شده در صورت مسئله

برای کوپل کردن دو زیرسیستم مجموعهی روتور-یاتاقان و نشیمنگاه دو راهکار میتوان در نظر گرفت. اول آنکه نشیمنگاه را به صورت فنر و میراگرهای خطی در دو راستای افقی و عمودی در نظر گرفته و اثرات متقابل روتور بر نشیمنگاه و نشیمنگاه بر روتور دیده شود. واضح است که استفاده از این مدل با تقریب و خطای بسیاری همراه خواهد بود. راهکار دوم آن است که مدل نشیمنگاه به صورت مدل المان محدود کامل در نظر گرفته شود. در این حالت کوپلینگ بین المان های روتور و نشیمنگاه کاری مشکل است. هر چند که در هر صورت به دلیل المانهای در نظر گرفته برای روتور به سادهسازیهایی همچون فرض المانهای با درجات آزادی کمتر برای نشیمنگاه نیاز می شود. در نظر گرفتن المان های با درجات ازدای کمتر برای نشیمنگاه نیز با توجه به هدف تعریف شده در صورت مسئله، برای اندازه گیری ارتعاشات محوری وارد شده بر نشیمنگاه، امکان پذیر نخواهد بود. بنابراین جستجوی راه حل دیگری برای یافتن پاسخ مطلوب مسئله ایجاب می شود. بدین منظور از فرض نزدیک به واقعیت عدم تأثیر گذاری سختی نشیمنگاه بر پاسخهای روتور استفاده می گردد. این فرض با توجه به بالا بودن نسبت فرکانسهای طبیعی نشیمنگاه به فرکانسهای طبيعي زيرسيستم روتور-ياتاقان كاملاً معقول و منطقي است. این مهم از مقایسه یفرکانسهای طبیعی نشیمنگاه در نرمافزار انسیس، با فرکانسهای طبیعی روتور کاملاً قابل مشاهده و دفاع است. بدین منظور در ابتدا فرض می شود که نشیمنگاه صلب است. سپس نیروهای وارد از طرف زيرسيستم روتور-ياتاقان به تكيه گاههايش به عنوان

می کنند. می توان با ترسیم خطوط فشار، محدودهای که پیچهای اتصال تحت سلطه ی خود قرار می دهند را مشخص نمود. برای تعیین مساحت تحت فشار می توان از یک مخروط فشار با زاویه ی رأس ۴۵ درجه استفاده کرد، که میزان سفتی سطوح تحت فشار به سمت بینهایت میل خواهند کرد[۱۲]. بنابراین با توجه به مدل نشیمنگاه و با خواهند کرد[۱۲]. بنابراین با توجه به مدل نشیمنگاه و با حذف زبانههای دوطرف نشیمنگاه، مدل المان محدود آن را به صورت نشان داده شده در شکل ۶ و با فرض اتصال صلب در سطح زیرین نشیمنگاه در نظر گرفت.



شکل ۶- مدل مشبندی شدهی نشیمنگاه با استفاده از انسیس.

فرض می گردد که نشیمنگاه از جنس چدن خاکستری EN-GJL-250 بوده که خصوصیات جرمی آن بهصورت ارئه شده در جدول ۵ است. همچنین از ابعاد نشیمنگاه استاندارد HZ050 که مربوط به نشیمنگاه یاتاقانهای لغزشی است، استفاده شده است. با توجه به ابعاد هندسی داده شده و خصوصیات جرمی پذیرفته شده و همچنین قیود و شرایط مرزی بررسی شده، مدل المان محدود نشیمنگاه در نرمافزار انسیس تولید گردیده است. برای مطلوب مسئله، از المانهای سالید استفاده گردیده و نشیمنگاه به صورت سه بعدی مدل گردیده است. برای مشربندی این قطعه با استفاده از روش هکس-دومینیت<sup>1</sup>، مشربندی این قطعه با استفاده از روش هکس-دومینیت<sup>1</sup>،

<sup>1.</sup> Hex Dominant

نیروهای وارده بر نشیمنگاه پذیرفته می شود. در مرحلهی بعد با ورود این نیروها بر مدل المان محدود نشیمنگاه و با درنظرگیری سختی و میرایی جنس آن به تحلیل ارتعاشات، پاسخهای زمانی و طیف فرکانسی نقاط مختلف نشمینگاه پرداخته می شود.

## ۹– اثــرات متقابــل روتــور و نشــیمنگاه بــر یکدیگر

برای مدل کردن جرم و سختی معادل نشیمنگاه از مدل المان محدود آن استفاده میشود. بدین صورت که دو نیروی واحد یکی در راستای افقی و دیگری در راستای عمودی به سطح دایروی سوراخ داخلی نشیمنگاه وارد میشود. مقدار حداکثر جابجایی آن در دو راستای افقی و میشود. مقدار حداکثر جابجایی آن در دو راستای افقی و مودی با استفاده از نرمافزار انسیس و با فرض سرعت دورانی ۲۵۰۰ دور بر دقیقه برای روتور، به دست آورده میشود. با توجه به نیروی واحد اعمالی و مقدار جابجایی انجام شده، سختی افقی و عمودی نشیمنگاه قابل استخراج است. این مقادیر در زیر نشان داده شدهاند که در آن  $K_u$  مختی افقی و  $K_w$  سختی عمودی است.

 $K_u = 1062687962.9N \ / m$  $K_w = 2118868524,2N \ / m$  (۲۷) برای به دست آوردن جرم معادل در هر یک از راستاهای

افقی و عمودی نیز میتوان با سادهسازیهایی بهصورت زیر عمل کرد:

در روش رایلی که هم برای سیستمهای با چند جرم و هم برای سیستمهای با جرم توزیعی کاربرد دارد، انرژی جنبشی سیستم را میتوان به صورت زیر نوشت. *m*<sub>eff</sub> جرم مؤثر یا معادل متمرکز شده و  $\dot{y}_{max}$  حداکثر سرعت در نقطهی مشخص شده است[۱۳].

$$T_{\max} = \frac{1}{2} m_{eff} (\dot{y}_{\max})^2$$
 (۲۸)  
در سیستمهای با جرم توزیعی مانند فنرها و تیرها، قبل از  
اینکه بتوان انرژی جنبشی را محاسبه کرد اطلاع از توزیع  
دامنهی ارتعاشات ضروری است[۱۳]. برای تقریب زدن

سال سیزدهم، شماره ۴۴، بهار ۱۳۹۵

 $y = \frac{P}{6EI} \left(x^3 - 3Lx^2\right)$  (۲۹) واضح است که در یک تیر یکسر درگیر ماکزیمم تغییر مکان تیر در انتهای آزاد آن خواهد بود. بنابراین میتوان رابطهی بین سرعت هر نقطه از تیر با نقطهی ماکزیمم سرعت تیر را بهصورت زیر نوشت.

 $\dot{y} = \frac{\dot{y}_{\max}}{2} \left( x^3 - 3Lx^2 \right) \tag{7.1}$ 

بنابراین با جایگذاری رابطهی ۳۰ در رابطهی ۲۸، جرم معادل نشیمنگاه در راستای افقی به صورت نشان داده شده  $m_{u-eff}$  معادل نشیمنگاه در راستای افقی و  $m_f$  جرم معادل نشیمنگاه در راستای افقی و  $m_f$  جرم کامل نشیمنگاه است.

$$m_{u-eff} = \frac{33}{140} m_f L^6 \tag{(71)}$$

همچنین برای به دست آوردن جرم معادل راستای عمودی نشیمنگاه، با فرض اینکه تغییرات طول به صورت خطی باشد، میتوان آن را همانند یک میله یا یک فنر با جرم گسترده مدل کرد. بنابراین جرم معادل عمودی نشیمنگاه برابر یک سوم جرم نشیمنگاه فرض می گردد، به عبارت دیگر  $m_{w-eff} = 1/3 m_f$  خواهد بود.

مقادیر جرم و فنریت به دست آمده در دو طرف مدل روتور به صورت جرم متمرکز و فنر خطی اضافه گردیدهاند. ماتریسهای جرم، سختی و نیروی خارجی مدل کامل روتور-یاتاقان-نشیمنگاه حاصل با استفاده از المانهای تیر رایلی برای شافت و روش تقریبی مودهای فرضی به دست آمده است. سپس با استفاده از روش نیومارک مورد تحلیل قرار گرفته و منحنیهای خط مسیر نقاط ابتدایی و میانی شافت به دست آمده و ترسیم گردیدهاند.



با مقایسهی نمودارهای ترسیم شده در این اشکال با نمودارهای به دست آمده از سیستم روتور-یاتاقان و بدون در نظرگیری اثرات نشیمنگاه روشن گردیده است که جرم و سختی نشیمنگاه با خواص داده شده تأثیر چندانی بر پاسخهای روتور در نقاط دیگر نداشته و بنابراین میتوان مدل المان محدود کاملی از نشیمنگاه را با فرض عدم تأثیرگذاری خواص جرمی و فنریت آن بر پاسخ دیگر اجزاء سیستم روتور-یاتاقان مورد تحلیل قرار داد. در این بخش همچنین پاسخهای زمانی ارتعاشات در راستاهای افقی و عمودی معادل نشیمنگاه در شکلهای ۷ و ۸ آورده شدهاند. این نمودارها میتوانند برای صحتسنجی تحلیل المان محدود مدل کامل نشیمنگاه نیز مورد استفاده قرار گیرند.

# ۱۰-میزان ارتعاش حاصل از اعمــال نیروهــا بــر مدل المان محدود نشیمنگاه

در این بخش پاسخهای زمانی و میزان ارتعاش نشیمنگاه براى مدل روتور-ياتاقان سوار بر مدل المان محدود كامل نشیمنگاه با استفاده از نرمافزار انسیس بهدست آمده است. تفاوت موجود در پاسخهای حاصله در این سیستم و سیستم با جرم و فنر معادل برای نشیمنگاه در این است که به دلیل این که یک مدل المان محدود کاملی از نشیمنگاه مورد بررسی قرار می گیرد، علاوه بر ارتعاشات افقی و عمودی، نشیمنگاه دارای ارتعاشات محوری نیز خواهد بود. بنابراین پاسخهای مربوط به هر مدل سیستم روتور-ياتاقان پيوسته، پاسخهاي زماني مربوط به ارتعاشات محوری را نیز شامل خواهند شد. پاسخهای زمانی حاصل از ارتعاشات نشیمنگاه یاتاقان در نقاط ۱، ۲ و ۳ نشان داده شده در شکل ۶ که بیانگر ارتعاشات عمودی، افقی و محورى نشيمنگاه است با استفاده از روش المان محدود و نرمافزار انسیس به دست آمده و در شکلهای ۹ تا ۱۱ آورده شده است. با توجه نمودارهای ترسیمی واضح است که با وجود اینکه تمامی شرایط روتور شامل شافت، دیسک، جرم نابالانس و سختی یاتاقان ها به صورت متقارن و آیزونتروپیک در نظر گرفته شده است، دامنهی ارتعاش افقی و عمودی در نشیمنگاه برابر نخواهد بود. واضح است که نابرابر بودن دامنهی ارتعاش در راستای افقی و عمودی بهدلیل نامتقارن بودن خواص هندسی نشیمنگاه در این جهات خواهد بود. همچنین دیده می شود که با وجود اینکه هیچگونه نیروی محوری برای مجموعهی روتور در نظر گرفته نشده است، نشیمنگاه دارای حرکت ارتعاشی در راستای محوری نیز خواهد بود. هر چند که دامنهی ارتعاش در راستای محوری در مقایسه با راستاهای افقی و عمودی بسیار کوچکتر است.



علاوه بر آن واضح است که رفتار ارتعاشی نشیمنگاه در نقطهی ۳ بسیار شبیه به نقطهی ۱ خواهد بود. نمودارهای ترسیمی در شکلهای ۹ و ۱۰ با نمودارهای ترسیمی در شکلهای ۷ و ۸ که مربوط به جرم معادل و سختی معادل نشیمنگاه است، قابل مقایسه است. به خوبی واضح است که نمودارهای ترسیم شده دارای رفتار کاملاً مشابهی خواهند بود. همچنین دامنهی ارتعاشات نشان داده شده مبین اختلافی بین نمودارهای ترسیمی است که با توجه

به تغییر مدل جرم و فنر سادهی معادل به مدل المان محدود کاملی از نشیمنگاه پذیرفتنی است. از طرف دیگر اختلاف نشان داده شده بیانگر این واقعیت است که مدل جرم و فنر سادهی معادل برای شناخت صحیح و دقیق رفتار ارتعاشی نشیمنگاه ناکافی خواهد بود.

## ۱۱- تحلیـــل فرکانســی سیســـتم روتــور -یاتاقان-نشیمنگاه

علاوه بر نشان دادن دامنه ارتعاشات بر حسب زمان، راههای دیگری برای نمایش ارتعاشات وجود دارد. یکی از این راهها حوزه یفرکانس است. حوزه یفرکانس ترسیمی از دامنه بر اساس فرکانس است. نمایش بر اساس فرکانس راهی مطمئن در تعیین وضعیت ماشین است[۱۵]. تبدیل فوریه یک روش کلاسیک برای تجزیه یتاریخچه یزمانی به اجزاء فرکانسی را فراهم میکند. تبدیل فوریه ی سریع یا به طور کوتاه FFT نیز یک الگوریتم عددی برای محاسبه یتبدیل فوریه ی مجزا یا DFT است[۱۶]. در ارتعاشات به تبدیل فوریه ی سریع یک سیگنال، طیف آن سیگنال گویند.

در شکلهای ۱۲ تا ۱۷ بهترتیب نمودارهای FFT به دست آمده از نمودارهای جابجایی و شتاب نقاط ۱، ۲ و ۳ روی نشیمنگاه نشان داده شده است. برای ترسیم هر یک از نمودارهای نشان داده شده، در ابتدا دادههای نمودارهای جابجایی و شتاب نقاط مذبور با استفاده از نرمافزار انسیس استخراج گردیده، سپس با استفاده از کدنویسی در مطلب نمودارهای TFT ترسیم شده است. نمودارهای ترسیم شده در این حالت با نمودارهای مربوط به سیستم روتور-یاتاقان و بدون درنظرگیری نشیمنگاه، قابل مقایسه است. مشاهده گردیده است که، با درنظرگیری اثرات نشیمنگاه دامنهی نمودارهای ترسیمی کاهش خواهد یافت. قرارگیری قلهها در سیستم بدون درنظرگیری اثرات نشیمنگاه و سیستم با درنظرگیری اثرات نشیمنگاه تطابق کامل وجود دارد. همچنین دیده میشود که نمودارهای طیف فرکانسی موجود در شکلهای ۱۴ و ۱۷ که مربوط به نقطهی ۳ بر روی نشیمنگاه است با نمودارهای موجود در شکلهای ۲۲ و ۱۵ به غیر از دامنه، دارای شباهت کامل است. نکتهی قابل توجهی دیگر آن است که در نمودارهای طیف فرکانسی موجود در شکلهای ۱۳ و ۱۶ که مربوط به نقطهی ۲ روی نشیمنگاه است، علاوه بر تفاوت دامنه با نمودارهای شکلهای ۱۲ و ۱۵، برخی از قلههای فرکانس بالا حذف گردیده است. این حقیقت به دلیل تفاوت ساختاری نشیمنگاه در هر یک از جهات محور مختصات و نقاط مورد آزمایش است.



شکل ۱۵- نمودار FFT شتاب راستای عمودی در نقطهی ۱.





٩٠

مجله مدل سازی در مهندسی



۱۲ نتیجه گیری

نشیمنگاه یاتاقان قسمت ثابت یک ماشین دوّار و محل اندازه گیری ارتعاشات و تشخیص عیب سیستم خواهد بود. در نظر گیری اثرات نشیمنگاه بر پاسخ اندازه گیری شده از روتور، میتواند به پیشبینی صحیح رفتار روتور با استفاده از روشهای تحلیلی کمک شایانی نماید.

در این تحقیق یک سیستم کامل روتور-یاتاقان-نشیمنگاه بهطور صحیح مدلسازی و راستایی آزمایی شد. برای بررسی اثرات نشیمنگاه بر پاسخهای به دست آمده، دو مدل از نشیمنگاه مورد بررسی قرار گرفت. در حالت اول با سادهسازیهای بسیاری از یک مدل جرم و فنر ساده برای مدلسازی استفاده گردید و روشن شد که با توجه به ابعاد داده شده، می توان از اثرات نشیمنگاه بر پاسخهای دیگر اجزاء روتور چشمپوشی کرد. بنابراین با فرض عدم تأثیرگذاری پاسخهای نشیمنگاه بر روتور، هدف مورد نظر پیگیری شد. در حالت دوم از یک مدل المان محدود کامل از نشیمنگاه استفاده گردید و روشن شد که مدل جرم و فنر ساده به دلیل خطای بسیار و عدم توانایی در مدلسازی صحیح رفتار ارتعاشی نشیمنگاه ناکافی است. همچنین روشن گردید که با وجود نداشتن هیچگونه نیروی محوری در سیستم روتور-یاتاقان، نشیمنگاه دارای ارتعاشات محورى نيز خواهد بود.

تحلیل ارتعاشی نشیمنگاه نشان داد که برای یک سیستم روتور-یاتاقان-نشیمنگاه با وجود برابری تمامی شرایط در سیستم روتور-یاتاقان، انتظار پاسخی برابر در تمامی راستاهای اندازه گیری شده در نشیمنگاه را نباید داشت. همچنین روشن گردید که رفتار ارتعاشی راستای محوری نشیمنگاه در نقطهی ۳ بسیار شبیه به رفتار ارتعاشی راستای عمودی نشیمنگاه در نقطهی ۱ خواهد بود، در حالی که در دامنهی ارتعاش این دو نقطه تفاوت بسیار زیادی دیده میشود. بررسیها نشان داد که با درنظر گیری اثرات نشیمنگاه دامنهی نمودارهای طیف فرکانسی، بر آن روشن شد که در نمودارهای طیف فرکانسی نقطهی بر آن روشن شد که در نمودارهای طیف فرکانسی ایر ایرا حذف می گردد.

۱۳ فهرست علائم و نشانهها

1-17- فهرست علائم

$$(m^2)$$
 سطح مقطع شافت  $(m^2)$ 
 $(m)$  دامنه ارتعاش  $(m)$ 
 $(m)$  دامنه ارتعاش  $(m)$ 
 $C_u$ 
 $(N.s/m)u$ 
 $(N.s/m)w$ 
 $(m)$ 
 $aulus$  یاتاقان در راستای  $w$ 
 $(m)$ 
 $aulus$  یاتاقان در راستای  $w$ 
 $(m)$ 
 $aulus$  یاتاقان در راستای  $w$ 
 $(m)$ 
 $mal s$  نابالانسی  $(m)$ 
 $(m)$ 
 $mal s$  نابالانسی  $(m)u$ 
 $(m/m)u$ 
 $(mullow)u$ 
 $(m/m)w$ 
 $(mullow)u$ 
 $(m/m)w$ 
 $(mullow)u$ 
 $(m/m)w$ 
 $(mullow)u$ 
 $(m)$ 
 $m_m$ 
 $(m/m)w$ 
 $(mullow)u$ 
 $(m)$ 
 $m_m$ 
 $(m)$ 
 $mullow$ 
 $(m)$ 
 $mullow$ 
 $(m)$ 
 $mullow$ 
 $(m^4)$ 
 $mullow$ 
 $mal s$ 
 $mullow$ 
 $(m^4)$ 
 $mullow$ 
 $mal s$ 
 $mullow$ 
 $mal s$ 
 $mullow$ 
 $mal s$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 
 $mullow$ 

بر

Ω	شافت	محور	حول	دیسک،	قطبى	ممان	T
$arphi_U$						(Kg.m <sup>2</sup>	$\int dy$
					(5	زمان (:	Т
-۳-1۳			نی (m)	راستای افق	کان در ر	تغيير م	и
В		(n	مودی (1	راستای عم	کان در ر	تغيير م	W
D					نانہ	علایہ یہ	-7-18
n					و کی	J. 10. 200	
U				(Kg/m <sup>3</sup> )	، شافت (	دانسيته	ρ
	Ω $φ_U$ -Υ-1Υ B D n U	Ω شافت $\varphi_U$ -۳-۱۳ <i>B</i> <i>D</i> <i>n</i> <i>U</i>	Ω محور شافت $\varphi_U$ -۳-۱۳ (n B D n U	Ω حول محور شافت $\varphi_U$ -۳-۱۳ (m) (m) ودی (m) B D n U	Ω ديسک، حول محور شافت $\varphi_U$ -۳-۱۳ (m) [استای افقی (m) B D n U (Kg/m <sup>3</sup> )	Ω قطبی دیسک، حول محور شافت $Ω$ (R) (m) (m) (m) (m) (m) (m) (m) (m) (m) (m	Ω       ممان قطبی دیسک، حول محور شافت       Ω $\varphi_U$ (Kg.m²         i (a)       (a)         (a)       (b)         -٣-١٣       (m)         تغییر مکان در راستای افقی (m)         تغییر مکان در راستای عمودی (m)         B         D         علایم یونانی         N         دانسیته شافت (Kg/m³)

- [1] Kang, Y., et.al, (2000). "An investigation in stiffness effects on dynamics of rotor-bearing-foundation systems", Journal of sound and vibration, Vol. 231(2), pp. 343-374.
- [2] Edwards, S., Lees, A. W., Friswell, M. I., (2000). "Exprimental identification of excitation and support parameters of a flexible rotor-bearin-foundantion system from a single run-down", Journal of sound and vibration, Vol. 232(5), pp. 963-992.
- [3] Bondell, P., Brennan, M. J., (2001). "Modeling the dynamics behaviour of a supercritical rotor on a flexible foundation using the mechanical impedance technique", Journal of sound and vibration, Vol. 239(3), pp. 445-466.
- [4] Choi, B. L., Park, J. M., (2001). "An improved rotor model with equivalent dynamic effects of the support structure", Journal of sound and vibration, Vol. 244(4), pp. 569-581.
- [5] Kiral, Z., Karagulle, H., (2006). "Vibration analysis of rolling element bearings with various defects under the action of unbalanced force", Mechanical systems and Signal Processing, Vol. 20, pp. 1967–1991.
- [6] Chen, Y., et.al, (2010). "Accurate identification for the frequency response functions for the rotor-bearingfoundation system using the modified pseudo mode shape method", Journal of sound and vibration, Vol. 329, pp. 644-658.
- [7] Ma, H., et.al, (2013). "Effects of eccentric phase difference between two discs on oil-film instability in a rotor-bearing system", Mechanical Systems and Signal Processing, In Press,.
- [8] Shad, M. R., (2011). "Modelling and analysis of nonlinear dynamic behaviour of rotors", PhD thesis, University of Toulouse.
- [9] Atepor, L., (2008). "Vibration analysis and intelligent control of flexible rotor systems using smart materials", PhD thesis, University of Glasgow.
- [10] Choi, B. L., Park, J. M., (1986). "Finite element analysis of rotor bearing systems using a modal transformation matrix", Journal of sound and vibration, Vol. 111(3), pp. 441-456.
- [11] Rao, S. (2007), "Vibration of Continuous Systems", John Wiley & Sons.
- [12] Budynas, N. (2006), "Shigley's Mechanical Engineering Design", McGraw-Hill Primis.

[۱۳] تامسون، و.ت.، مترجم پوستی، ب. (۱۳۸۴)، تئوری ارتعاشات با کاربردهای آن، انتشارات شهر آب، چاپ احیا پژواک اندیشه.

[14] Beer, F. P., Johnston, E. R., Dewolf, J. T. (2006), "Mechanics of Materials", McGraw-Hill, Fourth Edition in SI Units.

[۱۵] ووک، و.، مترجم رفیعیان، م.؛ عزیزیان، ح. (۱۳۹۰)، *ارتعاشات ماشین های صنعتی*، انتشارات دانشگاه یزد.

[16] Newland, D. E. (1975), "An Introduction to Random Vibrations, Spectral & Wavelet Analysis", Dover Publications, Inc, Third Edition.

-14

مراجع