نشریه مهندسی مکانیک ایران، دوره ۲۵، شماره ۳، شماره پیاپی۲۷، پاییز ۱۴۰۲، صفحه ۵۱–۲۸ انجمن مهندسان مکانیک ایران مقاله علمی پژوهشی

DOI: https://doi.org/10.30506/ijmep.2023.526512.1773



اثر تغییر گام بر فرکانس های یک ملخ گام متغیر محمدرضا الهامى بصورت تحلیلی، عددی و تجربی دانشيار در این مقاله اثر تغییر گام بر فرکانس های یک ملخ گام متغیر به صورت تحلیلی، عددی و تجربی مورد بررسی قرار گرفته است. ابتدا معادلات ارتعاشات آزاد پرهی ملخ با استفاده از محمدرضا نجفى ً روش گالرکین استخراج شد. از اسکنر سه بعدی برای به دست آوردن پروفیل پره و آزمایش تراست استاتیکی جهت تعیین شرایط بارگذاری ملخ استفاده شد. به منظور آزمون مودال در استاديار حالت دورانی، شبیه سازی آنالیزمودال به کمک نرم افزار آباکوس انجام و نتایج با آزمون مودال تجربی در حالت استاتیکی صحت سنجی شد. نتایج تجربی مانند روش تحلیلی نشان داد که با افزایش گام، فرکانس طبیعی در مودهای فرد کاهش و در مودهای زوج افزایش می یابد. اسدالله يناهنده درنهایت نیز دیاگرام اسیک رسم گردید که هیچ گونه مشکل رزونانسی در شرایط کاری پره کارشناسی ارشد ملخ وجود نداشت.

واژههای راهنما: ارتعاشات پره ملخ، فرکانس طبیعی، ملخ گام متغیر، روش گالرکین، آنالیز مودال

### ۱– مقدمه

امروزه در هواپیماهای پیشرفته از ملخهای گام متغیر، جهت رسیدن به پایداری بیشتر و دستیابی به ارتفاعات بالاتر استفاده میشود. اولین بار معادلات دیفرانسیل حرکات خمش طولی، خمش عرضی و پیچش به همراه زاویهٔ پیچشی اولیه برای پره بهصورت غیریکنواخت توسط هوبلت و بروکس ارائه شد [۱]. روشهای متعددی برای حل تقریبی این معادلات مثل روش ماتریس انتگرالی [۲] و انتقال ماتریسی [۳] ارائه گردیده است. نیولی به سه روش فرکانسهای خمشی تیر دوار را استخراج و اثر نیروی گریز از مرکز بر سفتی تیر در بالا بردن فرکانس طبیعی را بررسی کرده است[۴]. در پژوهش دیگری تحلیل دینامیکی تیرهای دوار همگن دارای توزیع جرم و سختی خطی را با استفاده ازسریهای فربینیوس انجام شد [۵]. ناگولسوران ارتعاش جانبی استاتیکی یک تیر یکنواخت اویلر– برنولی را بر مبنای حل عمومی معادلهی شکل مود و با استفاده از برهمنهی چهار تابع

تاریخ دریافت: ۱۳۹۹/۱۲/۲۴، تاریخ بازنگری: ۱۴۰۰/۱۰/۰۱، تاریخ پذیرش: ۱۲۲ ۱/۲۲

<sup>&</sup>lt;sup>۱</sup>دانشیار، گروه مهندسی مکانیک، دانشکده فنی و مهندسی، دانشگاه جامع امام حسین<sup>(علیه السلام)</sup>، تهران، ایران mmrnajafi@ihu.ac.ir<sup>۲</sup> استادیار، گروه مهندسی مکانیک، دانشکده فنی و مهندسی، دانشگاه جامع امام حسین<sup>(علیه السلام)</sup>، تهران، ایران mmrnajafi@ihu.ac.ir<sup>۲</sup> کارشناسی ارشد، گروه مهندسی مکانیک، دانشکده فنی و مهندسی، دانشگاه جامع امام حسین<sup>(علیه السلام)</sup>، تهران، ایران Romrnajafi@ihu.ac.ir<sup>۳</sup> کارشناسی ارشد، گروه مهندسی مکانیک، دانشکده فنی و مهندسی، دانشگاه جامع امام حسین<sup>(علیه السلام)</sup>، تهران، ایران mmrnajafi@ihu.ac.ir<sup>۳</sup> کارشناسی ارشد، گروه مهندسی مکانیک، دانشکده فنی و مهندسی، دانشگاه جامع امام حسین<sup>(علیه السلام)</sup>، تهران، ایران Romrnajafi@ihu.ac.ir

مستقل خطی بررسی کرد [۶]. بررسی ارتعاشات وارد بر پره ها با مدل سازی آنها بعنوان تیر در شرایط مرزی مختلف مورد توجه محققان بوده است[١٠-٧]. بازون روابط بين فركانسهاي طبيعي خارج صفحه و داخل صفحه در حال دوران را برحسب ضرایب ساوتول موردبحث قرارداد [۱۱] و مشخصههای ارتعاشی یک تیر تيموشينكو با سطح مقطع متغير را با استفاده از روش المان محدود بررسي كرد[١٢]. آلبدور و حمدان به مطالعه ویژگیهای پاسخ دینامیکی از تیر دوار متصل به یکهاب صلب، با زاویه تنظیمی صفر درجه پرداختند [۱۳]. پایداری و ارتعاشات آزاد تیر همگن دوار با شرایط مرزی الاستیک و دارای زاویه پیچش اولیه توسط لین بررسی شد [۱۴]، لین و همکاران ارتعاشات آزاد تیر غیرهمگن دارای زاویه پیچش اولیه و جرم متمرکز در انتها را بررسی کردہ [۱۵] و همچنین لی و همکاران تحلیل دینامیکی جرم متمرکز با اثر استھلاکی را بررسی کردند و تابع گرین را برای این تیر به دست آوردند [۱۶]. فرانسیس و همکاران به ارائه روشهای محاسبه فرکانسهای طبیعی و شکل مودها برای تیرهای دوار پرداختند[۱۷]. رائو به روشهای تقریبی برای محاسبهٔ فرکانسهای طبيعي و شكل مودها براي سيستمهاي پيوسته پرداخته و روش المان محدود را براي سيستمهاي پيوسته ارائه نموده است [۱۸]. رائو و گوپتا روش المان محدود را برای به دست آوردن فرکانس های طبیعی و شکل مودهای تیر دورانی با سطح مقطع متغیر به کار بردند و چهار فرکانس طبیعی اول و مودهای شکل در شرایط خمشی برای تیر یک سر گیردار به دست آوردند [۱۹]. معینی فرد و همکاران به بررسی ناپایداری دینامیکی تیرهای با مقطع متغیر در اثر تحریکات آیرودینامیکی و باد پرداختند و الگوریتم جدیدی جهت حل فرکانسها و شکل مودها بر اساس فضای حالت ارائه نمودند [۲۰]. واریکو و هادارا با در نظر گرفتن تغییر شکل برشی و اینرسی چرخشی به بررسی ارتعاشات عرضی ملخ و محور آن پرداختند[۲۱]. جان و همکاران به بررسی ارتعاشات کوپل تیر یکنواخت جدار نازک اویلر- برنولی پرداختند و از روش ماتریس انتقال دینامیکی برای محاسبه دقیق فركانس طبيعي و مودهاي حالت اين تير غيرمتقارن استفاده شده است [٢٢]. يارديمو گلو و همكاران مدل المان محدودی را برای ارتعاشات کوپل تیر تیموشینکو نامتقارن، با زاویه پیچش اولیه ارائه نمودند و نتایج عددی را با دادههای تجربی مطابقت دادند[۲۳]. وروس به بررسی ارتعاشات کوپل تیر متقارن دارای بارجانبی یکنواخت پرداخت و نزدیکترین پاسخها برای فرکانسهای کوپل و مودهای حالت تیر به دست آمد و برای صحت سنجی یاسخ عددی، آن را با دیگر یاسخهای موجود مقایسه کرد[۲۴]. ویسوکی آنالیز مودال پرههای ملخ یک هواپیما به سه روش اجزای محدود را انجام داد و فرکانس طبیعی، توابع حالت و جرم مؤثر آن را محاسبه کرد[۲۵]. تیان و همکاران بررسی عددی و تجربی ارتعاشات پرههای الاستیکی در جریان گردشی سیال و گستره فشار بر یرهها را موردبررسی قراردادند[۲۶]. استفاده از ارتعاش سنج لیزری برای اندازه گیری ارتعاشات پرههای ملخ در زیر آب و در هوا استفاده می شود[۲۷]. تونگ و چن پاسخهای اتفاقی از یک سیستم پروانه در چرخش تحت تأثیر تلاطمهای جریان سیال را اندازه گیری و ارتباط بین اثر تقویت نیرو و مشخصههای مودال سیستم در حال چرخش را بررسی کردند[۲۸]. به دلیل کاربرد گسترده ملخها در ساخت پهبادها و بالگردها مطالعات عددی و تجربی بر آنها در سالهای اخیر افزایشیافته است [۳۲–۲۹]. چن و همکاران میرایی هیدرودینامیک یک ملخ بدون تراست بهصورت عددی و تجربی را موردمطالعه قرارداده و تأثیر زاویه پرهها بر میرایی هیدرودینامیک آن بررسی شده است.

نتایج نشان می دهد تغییر زاویه پرهها از صفر تا ۵ درجه اثر جانبی بر پاسخهای ضریب تراست و نرخ دمپینگ دارد [۳۳]. پژوهش حاضر به بررسی تغییر گام بر ارتعاشات ملخ های گام متغیر که بسیار مورد توجه صنایع است، تمرکز نموده است. علاوه بر نوآوری موضوع مورد بررسی، روش استفاده شده نیز دارای نوآوری بوده و علاوه بر اثبات روش تحلیلی، از مهندسی معکوس برای شبیه سازی عددی و همچنین صحت سنجی با تست تجربی استفاده شده است. ابتدا معادلات دینامیکی پره استخراجشده و از روش گالرکین برای حل معادلات استفاده و تغییرات فرکانسهای طبیعی ملخ در اثر تغییر گام بررسی میشود. با استفاده از اسکنر سهبعدی، مهندسی معکوس پره ی ملخ گام متغیر و همچنین تبدیل ابر نقاط بهدست آمده به مدل سالید صورت می گیرد. شبیه سازی عددی با بیشترین دقت انجام و آنالیز مودال برای پرهی ملخ گام متغیر با نتایج تست تجربی مقایسه میشوند.

## ۲- استخراج معادلات

مطابق شکل (۱) جهت محاسبهی ممانها، تنشهای توزیعشده در طول المان ملخ به دو جزء یکی در راستای محور الاستیک و دیگری عمود بر آن تجزیهشده است. روابط کرنش و تنش برحسب تغییر شکلهای ۷، ۷ و Ø بهصورت معادلات (۱) و (۲) خواهد بود[۱].

$$\varepsilon = \varepsilon_T + (e_A - \eta)(v'' \cos\beta + w'' \sin\beta) + \xi(v'' \sin\beta - w'' \cos\beta) + (\xi^2 + \eta^2 - K_A^2)\beta'\varphi'$$
(1)

$$\sigma = E[\varepsilon_T + (e_A - \eta)(\nu''\cos\beta + w''\sin\beta) + \xi(\nu''\sin\beta - w''\cos\beta) + (\xi^2 + \eta^2 - K_A^2)\beta'\phi']$$
(7)

 $\mathcal{E}_T$  کرنش ناشی از کشش دوران ( $\frac{T}{EA} = \mathcal{E}_T$ ) است،  $e_A$  فاصله مرکز فشار تا مرکز سطح مقطع پره،  $\beta$ زاویهی حمله یا همان تغییر گام ملخ و  $k_A$  شعاع ژیراسیون قطبی سطح مقطع پره حول محور الاستیک است. جهت محاسبهی ممانها، تنشهای توزیع شده در طول المان ملخ به دو جزء تجزیه شده است که یکی در راستای محور الاستیک و دیگری عمود بر آن می باشد.



**شکل ۱** – مقطع پره ملخ و مشخصات هندسی آن

اثر تغییر گام بر فرکانسهای یک ملخ گام متغیر ...

$$M_1 = -\int_{\eta te}^{\eta le} \int_{-t/2}^{t/2} \sigma \xi d\xi d\eta \tag{7}$$

$$M_2 = -\int_{\eta te}^{\eta le} \int_{-t/2}^{t/2} \sigma \eta d\xi d\eta \tag{(f)}$$

$$Q = GJ\phi' + \int_{\eta te}^{\eta le} \int_{-t/2}^{t/2} \sigma(\beta + \phi)'(\eta^2 + \xi^2) d\xi d\eta$$
 ( $\delta$ )

در این معادله مؤلفهی اول ناشی از ممان موجود در صفحهی عمود بر محور الاستیک و مؤلفهی دوم ناشی از گشتاور پیچشی سن ونان است. با جایگزینی معادله (۲) در معادلات (۳)، (۴) و (۵) معادلات زیر برای گشتاورهای الاستیک کل برحسب تغییر مکان به دست میآید.

$$M_1 = EI_1(-v''\sin\beta + w''\cos\beta) \tag{9}$$

$$M_2 = EI_2(v''\cos\beta + w''\sin\beta) - Te_A - EB_2\beta'\phi' \tag{Y}$$

$$Q = [GJ + TK_A^2 + EB_1(\beta')^2]\phi' + TK_A^2\beta' - EB_2\beta'(\nu''\cos\beta + w''\sin\beta)$$
<sup>(A)</sup>

که  $I_1$  و  $I_2$  ممان اینرسی محورهای اصلی و  $B_1$  و  $B_2$  و  $B_2$  ثابتهای سطح مقطع پره میباشند. به منظور سهولت در تعادل بین ممانها و نیروها از ممانهای موازی و عمود بر محورهای اصلی  $M_x$ ،  $M_x$  و  $M_z$  استفاده می شود. با فرض کوچک بودن  $\Phi$ ، روابط زیر برای ممانهای محورهای اصلی به دست می آید.

$$M_{x} = Q + M_{1}(\cos\beta - \phi\sin\beta)v' + M_{1}(\sin\beta + \phi\cos\beta)w' + M_{2}(\sin\beta + \phi\cos\beta)v' - M_{2}(\cos\beta - \phi\sin\beta)w'$$
<sup>(9)</sup>

$$M_{y} = M_{1}(\cos\beta - \phi\sin\beta) + M_{2}(\sin\beta + \phi\cos\beta) - Qv' \tag{(1)}$$

$$M_z = -M_1(\sin\beta + \phi\cos\beta) + M_2(\cos\beta - \phi\sin\beta) + Qw' \tag{11}$$

با جایگزینی معادلات (۸–۶) در معادلههای (۱۱–۹) و همچنین سادهسازی و حذف عبارتهای مرتبه ۲،

ممانهای فوق برحسب مؤلفههای جابهجایی به دست میآیند و روابط زیر حاکم است:

$$-([GJ + TK_{A}^{2} + EB_{1}(\beta')^{2}]\phi' + TK_{A}^{2}\beta' - EB_{2}\beta'(v''\cos\beta + w''\sin\beta))' + Te_{A}v''\sin\beta - Te_{A}w''\cos\beta + \bar{q}_{y}v' + \bar{q}_{z}w' - \bar{q}_{x} = 0$$
(17)

$$[(EI_1\cos^2\beta + EI_2\sin^2\beta)w'' + (EI_2 - EI_1)\sin\beta\cos\beta v'' - (Te_A + EB_2\beta'\phi')\sin\beta - Te_A\phi\cos\beta]'' - (Tw')' + \bar{q}_y' - \bar{p}_z \quad (1\text{``})$$
  
= 0

$$[(EI_2 - EI_1)\sin\beta\cos\beta w'' + (EI_1\sin^2\beta + EI_2\cos^2\beta)v'' - (Te_A + EB_2\beta'\phi')\cos\beta + Te_A\phi\sin\beta]'' - (Tv')' + \bar{q}_z' - \bar{p}_y \quad (1f) = 0$$

مقادیر p و p بارها و ممانهای وارد به پره ملخ میباشند که ناشی از بارها و ممانهای اینرسی و آیرودینامیکی  $L_y$  هستند. بارهای اینرسی حاصل از نیروی کریولیس، شتابهای عرضی و جانب مرکز و بارهای آیرودینامیکی و  $L_z$  و  $L_z$  به ترتیب در اثر نیروی آیرودینامیکی جانبی و عمودی وارد بر صفحه دوران و M ممان آیرودینامیکی است. با به ترتیب در اثر نیروی آیرودینامیکی جانبی و عمودی وارد بر صفحه دوران و M ممان آیرودینامیکی است. با به دست آوردن مقادیر p و p در سه جهت x و y و z و جایگذاری در معادلات (۱۰–۱۲) و حذف نیروهای آیرودینامیکی و فرض اینکه سطح مقطع پره ملخ متقارن ( $e_a=B_1=B_2=0$ ) و ریشهی آن از مرکز دوران فاصلهای ندارد ( $e_0=0$ ) معادلات دیفرانسیل حرکت به صورت زیر به دست میآید.

$$-(GJ)\phi'' + \Omega^2 m (k_{m2}^2 - k_{m1}^2)\phi \cos 2\beta + \Omega^2 m ex(-v' \sin \beta + w' \cos \beta) + \Omega^2 m ev \sin \beta - \omega^2 m k_m^2 \phi + \omega^2 m e(v \sin \beta - w \cos \beta) = 0$$
<sup>(1Δ)</sup>

$$[(EI_1\cos^2\beta + EI_2\sin^2\beta)w'' + (EI_2 - EI_1)\sin\beta\cos\beta v'']'' - (Tw')' - (\Omega^2mex\cos\beta\phi)' - \omega^2m(w + e\phi\cos\beta) = 0$$
(19)

$$[(EI_2 - EI_1)\sin\beta\cos\beta w'' + (EI_1\sin^2\beta + EI_2\cos^2\beta)v'']'' - (Tv')' + (\Omega^2mex\phi\sin\beta)' + \Omega^2me\phi\sin\beta - \omega^2m(v - e\phi\sin\beta)$$
(1Y)  
$$- \Omega^2mv = 0$$

معادلات فوق توسط دو پارامتر زاویه تغییر گام و فاصله محور الاستیک در سه جهت به یکدیگر کوپل شده و غیرخطی میباشند و نمی توان آنها را به صورت تحلیلی دقیق حل نمود. اگر  $\beta = 0$  باشد، معادلات در دو جهت پیچشی و خمش خارج از صفحه کوپل شده و اگر e=0 باشد معادلات در دو جهت خمش خارج از صفحه و خمش داخل صفحه کوپل می شوند. جهت حل معادلات فوق از روش گالرکین استفاده می گردد. بر اساس معادله (۱۸) در روش گالرکین استفاده می گردد. بر اساس معادله (۱۸) در روش گالرکین استفاده می گردد. ا

نشریهٔ مهندسی مکانیک ایران، دوره ۲۵، شماره ۳، شماره پیاپی ۷۲، پاییز ۱۴۰۲

اثر تغییر گام بر فرکانسهای یک ملخ گام متغیر ...

$$A_{i,j} = \int \psi_i A(\gamma_i) \tag{11}$$

با توجه به اینکه شکل مود پرهی ملخ مشابه تیر یکسر گیردار است، از توابع شکل مود این تیرها در معادلات (۱۹–۲۳) جهت تقریب شکل مود ملخ استفادهشده است.

$$V_i(x) = \cosh(\beta_i x) - \cos(\beta_i x) - \sigma_i [\sinh(\beta_i x) - \sin(\beta_i x)]$$
(19)

$$W_i(x) = \cosh(\beta_i x) - \cos(\beta_i x) - \sigma_i [\sinh(\beta_i x) - \sin(\beta_i x)]$$
 (7.)

$$\sigma_i = \frac{\cosh(\beta_i) + \cos(\beta_i)}{\sinh(\beta_i) + \sin(\beta_i)}$$
(71)

$$\Phi_i(x) = \sqrt{2} \sin(\gamma_i x) \tag{(11)}$$

$$\gamma_i(x) = 2k\pi + \frac{\pi}{2} \quad k = 0, 1, 2, \dots$$
 (17)

جهت استخراج معادلات ارتعاشات آزاد پرهی ملخ به روش گالرکین ابتدا معادلات (۱۵–۱۵) را بیبعد و سپس این معادلات بیبعد شده برحسب پارامتر  $r = x/_R$  را در توابع وزن مربوطه ضرب نموده و بر روی طول بیبعد پره ملخ انتگرال گرفته میشود. معادلات (۲۶–۲۴) با استفاده از شرایط تعامد، سادهشده و یک معادله ماتریسی را تولید می کند که برای داشتن جواب غیرصفر معنی دار، باید دترمینان آن صفر گردد. با بسط معادله مشخصه دترمینان، فرکانسهای طبیعی پرهی ملخ استخراج میشود.

$$\int_{0}^{1} \sum_{j=1}^{n} \sum_{i=1}^{n} \left[ \phi_{j} \left\{ -(GJ/R^{2}) \frac{\partial^{2} \phi_{i}}{\partial r^{2}} + \Omega^{2} m(k_{m2}^{2} - k_{m1}^{2}) \phi_{i} \cos 2\beta - \omega^{2} m k_{m}^{2} \phi_{i} \right\} + \int_{0}^{1} v_{j} \left\{ \Omega^{2} mer \left( -\frac{\partial v_{i}}{\partial r} \sin \beta \right) + \Omega^{2} mev_{i} \sin \beta + \omega^{2} mev_{i} \sin \beta \right\} + \int_{0}^{1} w_{j} \left\{ \Omega^{2} mer \left( -\frac{\partial w_{i}}{\partial r} \cos \beta \right) + \omega^{2} me(-w_{i} \cos \beta) \right\} = 0 \right]$$

$$(\uparrow \uparrow)$$

$$\begin{split} &\int_{0}^{1} \sum_{i=1}^{n} \sum_{j=1}^{n} \left[ w_{j} \left\{ \left( \frac{EI_{1} \cos^{2}\beta + EI_{2} \sin^{2}\beta}{R^{4}} \right) \frac{\partial^{4} w_{i}}{\partial r^{4}} - \left( \frac{\partial}{\partial r} \left( T \frac{\partial w_{i}}{\partial r} \right) \right) / R^{2} - \omega^{2} m w_{i} \right\} + \\ &\int_{0}^{1} v_{j} \left\{ \left( \frac{(EI_{2} - EI_{1}) \sin\beta \cos\beta}{R^{4}} \right) \frac{\partial^{4} v_{i}}{\partial r^{4}} \right\} + \int_{0}^{1} \phi_{j} \left\{ \frac{\partial}{\partial r} \left( \Omega^{2} m er \cos\beta \phi_{i} \right) + \\ &\omega^{2} m e \phi_{i} \cos\beta \right\} = 0 \end{split}$$
 (Ya)

$$\int_{0}^{1} \sum_{i=1}^{n} \sum_{j=1}^{n} \left[ v_{j} \left\{ \left( \frac{EI_{1} \sin^{2}\beta + EI_{2} \cos^{2}\beta}{R^{4}} \right) \frac{\partial^{4}v_{i}}{\partial r^{4}} - \left( \frac{\partial}{\partial r} \left( T \frac{\partial v_{i}}{\partial r} \right) \right) \frac{1}{R^{2}} - \omega^{2} m v_{i} - \Omega^{2} m v_{i} \right\} + \int_{0}^{1} w_{j} \left\{ \left( \frac{(EI_{2} - EI_{1}) \sin\beta \cos\beta}{R^{4}} \right) \frac{\partial^{4}w_{i}}{\partial r^{4}} \right\} + \int_{0}^{1} \phi_{j} \left\{ \frac{\partial}{\partial r} \left( \Omega^{2} m er \phi_{i} \sin\beta \right) + \omega^{2} m e \phi_{i} \sin\beta \right\} = 0 \right]$$

$$(79)$$

## ۳- صحت سنجی

جهت صحتسنجی روش حل گالرکین ارائهشده برای پرهی ملخ، با استفاده از کد نویسی معادلات (۲۶-۲۴) در نرمافزار متلب و حل آنالاتیک آن، معادلات ارتعاشی بهدستآمده در سه مود متفاوت حل شده است. مقایسه نتایج با نتایج بهدستآمده از مرجع[۳۴] که از ماتریس انتقال استفاده نموده در جدول (۱) آورده شده که تطابق خوب این نتایج، صحت روش حاضر را تائید مینماید. ورودی های مسئله به این تر تیب است:

### *R*=1.016 m, $\beta$ =45, *m*=0.862 kg/m, *e*=0.036 m, *k*<sub>m</sub>=0.00129 m

نتایج بهدستآمده از روش حاضر تطابق خوبی را با نتایج مرجع [۳۴] نشان میدهد و صحت روش حاضر را تائید مینماید.

## ۴- حل تحليلي

با توجه به تائید صحت نتایج، تأثیر سرعت دورانی و تغییر گام بر رفتار فرکانسی ملخ بررسی می شود. مطابق شکلهای (۲) تا (۴) با افزایش گام می توان کاهش فرکانس طبیعی را در مود اول و افزایش فرکانس طبیعی را در مود دوم مشاهده کرد. همچنین با افزایش سرعت دورانی ملخ، همه فرکانسهای طبیعی افزایشیافتهاند. شکل ۵(۵) مقایسه اثر تغییر گام را به طور مجزا برای سرعت 100rpm نشان می دهد.

جدول ۱- مقایسه فرکانسهای ارتعاشی ملخ

درصد خطا	مرجع [۳۴]	روش حاضر	شماره مود	
•/٢٢	۳۰/۸۴	٣٠/٩٠	١	
•/۲٨	۵۳/۸۴	۵۴/۰۰	٢	
۴/۴۲	114/08	198/48	٣	
۰/۲۵	۳۳۷/۴۱	۳۳۸/۲۶	k	
۹/۸۱	۴۸۲/۳۰	529/81	۵	







شکل ۳- تغییر فرکانسهای طبیعی ملخ برحسب سرعت دورانی با زاویه گام ۲۰ درجه



شکل ۴- تغییر فرکانسهای طبیعی ملخ برحسب سرعت دورانی با زاویه گام ۳۰ درجه



## ۵- شبیهسازی عددی

برای نزدیک شدن شرایط تحلیل به شرایط واقعی و به حداقل رساندن خطای هندسی مدل بهویژه زمانی که قطعه دارای فرم هندسی نامشخص و منحنیهای پیچیده است، لازم است اطلاعات مناسب از شکل ظاهری پرهی ملخ جمع آوری و ابر نقاط تشکیل شود. به همین منظور ابر نقاط پره را به کمک یک اسکنر سهبعدی با مدل REXCAN4 به دست می آوریم. پس از انجام تصویربرداری از روی سطح قطعه و تهیه فایل ابر نقاط، سطح مدل و یا همان قطعه موردنظر بر روی این نقاط ایجاد می گردد.

جهت مدلسازی از نرمافزار کتیا استفاده می شود. شکل (۶- الف) ابر نقاط استخراج شده را در محیط کتیا نشان می دهد. این سطوح به هم متصل می شوند و درنهایت مدل اصلی را ایجاد می کنند. شکل (۶- ب) مدل سالید تکمیل شده را نشان می دهد. مدل سالید ایجاد شده در نرمافزار کتیا با پسوند stp ذخیره و سپس با استفاده از نرمافزار آباکوس به مراحل آنالیز مودال پرداخته می شود.



شکل ۶- الف) ابر نقاط استخراج شده در نرمافزار کتیا ب) مدل ارتقا یافته در نرمافزار کتیا

برای تعیین خصوصیات مواد بکار رفته در ملخ به روش مهندسی معکوس، ابتدا پره را برش داده و از سه قسمت مختلف در طول پره، نمونهبرداری میشود. این کار جهت پی بردن به این است که آیا پره در طولش تقویت شده است. سپس این سه قسمت را سوزانده و بعد از سوخته شدن چوب و رزین بکار رفته شده، پارچه بکار رفته شده استخراج می شود. با مطالعه بر روی پارچه ضخامت و وزن آن را اندازه گرفته و با نقاله، زاویه الیاف به دست می آید. پس از بررسی های صورت گرفته مشخص می شود که پره دارای یک هسته (اسپار) از جنس چوب Ash و چندلایه کامپوزیتی که جنس هر لایه از شیشه اپوکسی با ضخامت ۱/۰ میلی متر بوده و قسمت ریشه پره از آلومینیوم ۶۳۵۱ است. خواص این مواد از قبیل چگالی، مدول یانگ و ضریب پواسون را مطابق جدول

در ادامه، مش بندی المانها انجام میشود. در مش بندی المانهای مدل از دو نوع المان استفاده شده است. در بخش اسپار از المان ۴ وجهی ۱۰ گرهای مرتبه ۲ (C3D10) و در پوسته خارجی پره از المان مرتبه ۱ مثلثی ۳ گرهای (S3) استفاده شد. همگرایی پاسخها نیز موردبررسی قرار گرفت و درنهایت با حدود ۶۳۰۰۰ المان، نتایج همگرا شده به دست آمدند. مود اول مربوط به داخل صفحه دوران، مود دوم نشاندهنده مود اول خارج از صفحه دوران و مود سوم مربوط به مود دوم خارج از صفحه دوران است. مود چهارم نیز مود اول پیچشی را نمایش داده و مود پنجم نشاندهنده مود سوم خارج از صفحه دوران است. مودهای اول تا پنج در حالت

ضريب پواسون	مدول یانگ (GPa)	$(Kg/m^3)$ چگالی	شماره مود
•/٣٣	۶٨/٩٠	۲۷۰۰	آلومينيوم ۶۳۵۱
۰ /۳۷ ۱	١٢	٧٣٠	اسپار (چوب اش)
•/۲۴	١٧	197.	شيشە⊣پوكسى

**جدول ۲**- مقایسه فرکانسهای ارتعاشی ملخ



نشریهٔ مهندسی مکانیک ایران، دوره ۲۵، شماره ۳، شماره پیاپی ۷۲، پاییز ۱۴۰۲





شکل ۱۲ – نمایش دامنه برحسب فرکانس از نرمافزار آباکوس برای یکی از نقاط

در مدلسازی در نرمافزار آباکوس جهت محاسبه فرکانسهای طبیعی سازه، تحلیل فرکانسی در دو حالت استاتیکی و دینامیکی انجام گرفت. در حالت استاتیکی بارهای اعمالی به پره، تنها نیروی جاذبه بوده و در حالت دینامیکی نیروی جانب به مرکز اعمال شده و نیروی تراست متناسب با هر سرعت دورانی ملخ وارد می شود. به دلیل احتمال تأثیر نیروی تراست در فرکانسهای طبیعی و دقیق تر شدن نتایج مدل سازی، آزمایش استاتیکی برای به دست آوردن نیروی تراست در سرعت دورانیهای مختلف پره انجام شده است. برای داشتن شرایطی قابل کنترل و یکسان جهت آزمون های تجربی از یک استند استفاده گردید که در شکل (۱۳) مشاهده می شود. جهت انجام این تست از لودسل استفاده می شود. لودسل مورداستفاده مطابق شکل (۱۴) از نوع کششی و فشاری بصورت S شکل مدل B3G از کلاس C3 با ظرفیت ۵۰۰ کیلوگرم ساخته شده توسط شرکت زمیک اساس استاندارد IP67 می باشد و می تواند تا ۳۰۰٪ بار نهایی را تحمل کند. بوده که در آن تغییر طول ناشی از افزایش طول بدنه اندازه گیری می شود و متناسب با آن مقدار نیرو و یا وزن اعمال شده محاسبه می گردد. در هر تست طبق سناریوی تدوین شده، دور موتور به تدریج زیاد شده و در هر دور معین، ثابت نگهداشته می شود تا اطلاعات هر دور ثبت شود. برای این تست باید گاورنر را برای موتور تنظیم می کنیم و روش کار به این صورت است که ابتدا ملخ را توسط پیچ جلوی هابش به گام حداقل می بریم. با روشن کردن موتور و افزایش تروتل دور موتور را به 5800rpm که حداکثر دور مجاز برای این موتوراست می بریم و در این حالت اگر full throttle هم داشته باشیم باز دور در sourph توسط عملکرد گاورنر ثابت می می در این حالت اگر



شکل ۱۳ – تست استند جهت آزمایش تراست استاتیکی



شکل ۱۴ – لودسل مورداستفاده در آزمایش و نحوه اعمال نیرو به آن

نتایج این تست در شکل (۱۵) و شکل (۱۶) نشان دادهشده است. همانطور که مشاهده می شود با افزایش دور موتور و به تبع آن افزایش دور ملخ، تراست تولیدی و گشتاور ملخ افزایشیافته است. مطابق شکل (۱۷) نیز افزایش گام باعث افزایش تراست تولیدی می شود.



پس از تعیین نقاط تحریک تیغه و چسباندن برچسب روی آن نقاط و فراهم کردن شرایط تکیهگاه صلب، ملخ روی سیستم نصب میشود. برای انجام تست مودال استاتیکی از چکش مخصوص برای تحریک سازه استفاده شد. همچنین برای افزایش دقت دادههای اندازه گیری حداقل سه ضربه به هریک از نقاط تعیینشده روی سازه اعمال گشت تا از میزان خطا کاسته شود.

جهت استخراج اطلاعات و ثبت و پردازش آنها توسط تحلیلگر، شرایط لازم تست با ثابت کردن آینهای کوچک جهت برگشت نور لیزر بهوسیله موم روی پره فراهم میشود. دوربین مطابق شکل (۱۸–الف) به گونهای در مقابل آینه قرار دادهشده که بازتاب نور به لنز اصلی برگردد. همچنین جهت برقراری ارتباط میان سنسور و پردازشگر اطلاعات،کابل مربوطه از دوربین به رایانه شخصی متصل میشود. نرمافزار تحلیل ارتعاشات استفادهشده در این آزمایش Soundcard Oscilloscope است و آزمون مودال مطابق با شکل (۱۸–ب) با چکش مخصوص صورت می گیرد.

برای تست آنالیز مودال دینامیکی در ابتدا از سنسور لیزری غیر تماسی برای استخراج فرکانس طبیعی پره در آنالیز مودال دینامیکی استفاده شده است. دلیل این امر وجود نیروی گریز از مرکز زیاد و عدم اندازه گیری دقیق ارتعاش به دلیل مشکل بودن قرار دادن سنسورهای تماسی (مانند پیزوالکتریک) روی جسم دوار است. باوجودآن که بهترین نقطه برای داده برداری مرکز هاب است، اما بررسیها نشان داد که در نقطه مرکزی هاب نیز به دلیل نویز زیاد در حالت دورانی و دور بودن از پره، پاسخ قابل استنادی داده نمی شود. به همین دلیل راهکار دیگری پیش گرفته شد.

روش دیگر برای به دست آوردن نتایج آنالیز مودال دینامیکی، شبیهسازی در نرمافزار آباکوس است. شرط قابل استناد بودن نتایج آنالیز مودال دینامیکی این است که نتایج آنالیز مودال تجربی در حالت استاتیکی با مدل سهبعدی ارائهشده در نرمافزار در حالت استاتیکی اعتبارسنجی شود. در صورت معتبر بودن مدل، نتایج آنالیز مودال دینامیکی شبیهسازیشده استخراج میشوند.



شکل ۱۸ – الف) روش انجام تست مودال استاتیکی ب) روش آزمون مودال با چکش مخصوص

# ۶- تغییرات فرکانس طبیعی در اثر تغییر گام

درصد خطا	نرمافزار آباكوس	تست تجربی	شماره مود
۴/• ٩	42/212	41/180	مود اول
۱/۰۳	114/78	118/18	مود دوم
۰/۸Y	۱۹۲/۸۶	191/۲	مود سوم
٣/۶٢	<b>۳۶</b> ۲/۲۹	849/80	مود چهارم
1/84	4 • 0/4	411/78	مود پنجم

جدول ۲- نتایج بهدست آمده از تست تجربی و مقایسه با نتایج نرمافزار آباکوس برای حالت استاتیکی

**جدول ۴** – نتایج حاصل از مدلسازی پره ملخ

مود پنجم (هرتز)	مود چهارم (هرتز)	مود سوم (هر تز)	مود دوم (هر تز)	مود اول (هر تز)	زاویه گام (درجه)	سرعت دوران پره ( <b>rpm</b> )
418/14	384/11	۲۰۲/۸۴	117/57	۵۳/۲۳۴	۱.	۸۲۳
418/77	366/29	۲ • ۲/۷۵	) ) Y/9 )	۵۲/۱۲۳	۲.	
418/89	384/21	۲۰۲/۵۸	111/86	۵۰/۹۰۵	٣٠	
422/12	۳۶۵/۰۹	۲•۸/۲۸	119/19	۵۷/۹۶۷	۱.	١٠٢٩
422/98	380/03	۲۰۸/۱۳	119/81	۵۶/۳۵۲	۲.	
422/74	3690/21	۲۰۷/۸۵	120/61	54/297	٣.	
۴۳۰/۷۵	366/28	216/88	171/14	۶۳/۱۱۸	۱.	
420/22	366/26	214/84	۵ - /۲۲۱	80/948	۲.	۱۳۳۵
42.121	<b>751/29</b>	214/22	122/•1	۵۸/۶۱۱	٣٠	
429/29	366/184	777/49	122/20	۶۸/۴۵۹	۱.	144.
429/29	362/01	222/10	174/81	۶۵/۶۸۵	۲.	
۴۳۸/۹۵	889/08	221/01	120/77	87/781	٣.	
449/01	789/78	221/08	120/21	۷۳/۸۵	۱.	1848
449/17	۳۷۰/۳۳	۲۳۰/۵۷	122/60	۷۰/۴۵۱	۲.	
447/11	۳۷۱/۰۳	221/22	۱۲۹/۰۸	<i>۶۶</i> /۹۳۹	٣.	
480/87	۳۷۱/۰۴	74./47	127/01	V9/187	۱.	١٨۵٢
480/09	۳۷۲/۳۸	۲۳۹/۸ ۱	۱۳۰/۵۹	۷۵/۱۴۸	۲.	
409/01	۳۷۳/۲۷	۲۳۸/۸۷	۱۳۲/۵۸	۷۱/۰۶۸	٣.	
477/88	374/01	۲۵۰/۵۳	181/48	<b>۸۴/۳۶۹</b>	۱.	۲۰۵۸
41/91	374/80	749/11	134/•1	<b>٧٩/٧٠٩</b>	۲.	
471/78	374/10	241/82	138/30	۷۵/۱۰۱	٣.	
470/01	374/10	781/78	136/12	٨٩/٣۴١	۱.	7754
۴۸۴/۷۲	WVV/14	780/88	141/14	٨۴/٠٨٨	۲.	
۴۸۳/۸۶	۳۷۸/۴۸	۲۵۸/۹۸	14./61	<b>۷۹/۰۰۳</b>	٣٠	

بهمنظور صحت سنجی نتایج مدلسازی بر اساس مهندسی معکوس در نرمافزار آباکوس با تست تجربی در حالت استاتیکی، مودهای اول تا پنجم از هر دو روش بهدستآمده است که در جدول (۳) نشان شده است. با توجه به تطابق خوبی که بین نتایج آنالیز مودال تجربی در حالت استاتیکی با مدل ایجادشده در نرمافزار آباکوس مشاهده شد، میتوان از نتایج آنالیز مودال دینامیکی شبیه سازی شده در نرمافزار آباکوس را استفاده نمود. جدول (۴) نتایج مدل سازی برای پنج فرکانس اولیه پره در سرعتهای مختلف و زوایای گام ۱۰، ۲۰، ۳۰ درجه را نشان می دهد. علت انتخاب زوایای گام در این محدوده باتوجه به شرایط واقعی ملخ گام متغیر مور دبررسی آورده شده است.



شکل 1۹ – تغییرات فرکانسهای طبیعی ملخ برحسب سرعت دوران با زاویه گام ۱۰ درجه



شکل ۲۰ - تغییرات فرکانسهای طبیعی ملخ برحسب سرعت دوران با زاویه گام ۲۰ درجه

مطابق با جدول (۴) و همچنین شکل (۱۹) تا (۲۱) تغییرات فرکانس طبیعی ملخ در حالت دورانی در سرعتهای متفاوت با افزایش گام به این صورت است که در مودهای فرد، کاهش فرکانس و در مودهای زوج افزایش فرکانس را میتوان مشاهده کرد که با افزایش شماره مود مقدار این تغییرات کمتر است. همچنین با افزایش سرعت دورانی ملخ، همهی فرکانسهای طبیعی آن، افزایشیافته است.





شکل ۲۱ – تغییرات فرکانسهای طبیعی ملخ برحسب سرعت دوران با زاویه گام ۳۰ درجه



شکل ۲۲- تغییرات فرکانس طبیعی در اثر تغییر گام در سرعت ۲۲۶۳ rpm



در شکل (۲۲) تغییرات فرکانس طبیعی در اثر تغییر گام به طور مجزا در سرعت ۲۲۶۳ دور بر دقیقه نمایش دادهشده است. جهت بررسی احتمال پدیده رزونانس در پرههای ملخ از دیاگرام اسپک استفاده می شود. با توجه به اینکه (ملخ) هواپیمای موردتحقیق دارای سه پره است در پژوهش حاضر، تنها هارمونیکهای ضرایب سه اهمیت دارند (هارمونیکهای سه ، شش و ...) [۳۵].

مطابق شکل (۲۳)، دیاگرام اسپک برای پرههای ملخ مورد آزمایش با استفاده از نتایج المان محدود رسم شده است. محدوده کاری این ملخ بین سرعت ۲۲۳۵ تا ۲۲۶۳ دور بر دقیقه بوده، لذا در این محدوده، تداخل بین فرکانسهای تحریک و فرکانسهای طبیعی بهدستآمده از پره ملخ مشاهده نشده و مشکل رزونانسی برای پره به وجود نمیآید.

## ۷- نتیجهگیری

در این پژوهش اثر تغییر گام بر ارتعاشات آزاد ملخ گام متغیر بررسی شد. معادلات دینامیکی یک پره و حل آن از روش گالرکین استخراج گردید. پس از کد نویسی، روابط عددی به دست آمده به زبان متلب و صحت سنجی آن، گامهای ۱۰، ۲۰ و ۳۰ درجه به پره اعمال شد و در سرعتهای دورانی مختلف، تغییرات فرکانس طبیعی پره بررسی گردید. به منظور مدل سازی دقیق تر و کاستن از خطای هندسه و نزدیک کردن شرایط تحلیل به شرایط واقعی از اسکنر سه بعدی جهت استخراج ابر نقاط ملخ و تبدیل آن به مدل سالید به کمک نرمافزار کتیا در دستور کار قرار گرفته شد. برای بدست آوردن فرکانس طبیعی سیستم، آزمایش تراست استا تیکی انجام شده و نیروی تراست تولیدی پره و گشتاور ایجاد شده در دورهای مختلف استخراج شد. نتایج، روند افزایشی تراست و گشتاور ملخ با افزایش دور و نیز افزایش تراست، با افزایش گام ملخ را نشان می دهد. جهت استخراج فرکانس های طبیعی پره موردنظر با روش تجربی می بایست آزمون مودال تجربی انجام می شد. بهمنظور انجام آنالیز مودال دینامیکی امکان استفاده از روشهایی همچون استفاده از سنسورهای تماسی و سنسورهای لیزری میسر نشد و درنهایت از نرمافزار آباکوس جهت شبیهسازی آنالیز مودال دینامیکی استفاده شد. نتایج عددی و تجربی با خطای کمتر از ۵ درصد، مطابقت داشتند. نتایج تجربی نیز مشابه نتایج تحلیلی، کاهش فرکانس طبیعی برای مودهای فرد و افزایش فرکانس طبیعی برای مودهای زوج با افزایش گام در حالت دورانی را نشان میدهد که این تغییرات در مودهای بالاتر کمتر شده است. همچنین با تحقیق بر روی فرکانسهای طبیعی مشاهده گردید که با افزایش دور ملخ، فرکانسهای طبیعی افزایش مییابند که دلیل این امر نیز سفتی است که در اثر نیروی گریز از مرکز به پره ملخ اعمال میگردد. درنهایت با توجه به دیاگرام تشدید در محدودهی کاری، تداخل بین فرکانسهای تحریک و فرکانسهای طبیعی بهدستآمده از پره ملخ

 $egin{aligned} egin{aligned} egin{aligne} egin{aligned} egin{aligned} egin{aligned} egi$ 

r پارامتر بیبعد شده طول

مراجع

[1] J. C. Houbolt and G. W. Brooks, *Differential Equations of Motion for Combined Flapwise Bending, Chordwise Bending, and Torsion of Twisted Nonuniform Rotor Blades.* National Advisory Committee for Aeronautics, 1957. <u>https://books.google.com/books?id=Kg0NopZwy4oC.</u>

[2] W. F. White Jr and R. E. Malatino, "A Numerical Method for Determining the Natural Vibration Characteristics of Rotating Nonuniform Cantilever Blades," 1975. [Online]. Available: <u>https://ntrs.nasa.gov/api/citations/19760003417/downloads/19760003417.pdf.</u>

[3] V. Murthy, "Dynamic Characteristics of Rotor Blades-Integrating Matrix Method," *AIAA Journal*, Vol. 15, No. 4, pp. 595-597, 1977, doi: <u>https://doi.org/10.2514/3.7349</u>.

[4] D. Pnueli, "Natural Bending Frequency Comparable to Rotational Frequency in Rotating Cantilever Beam," 1972, doi: <u>https://doi.org/10.1115/1.3422729</u>.

[5] A. Wright, C. Smith, R. Thresher, and J. Wang, "Vibration Modes of Centrifugally Stiffened Beams," 1982, doi: <u>https://doi.org/10.1115/1.3161966</u>.

[6] S. Naguleswaran, "Lateral Vibration of A Centrifugally Tensioned Uniform Euler-Bernoulli Beam," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 176, No. 5, pp. 613-624, 1994/10/06/1994, doi: <u>https://doi.org/10.1006/jsvi.1994.1402</u>.

[7] Y. Yang, H. Xiang, J. Gao, K. Xu, R. Yang, and N. Ge, "Experimental Study of the Vibration Phenomenon of Compressor Rotor Blade Induced by Inlet Probe Support," *Journal of Thermal Science*, Vol. 30, pp. 1674-1683, 2021, doi: <u>https://doi.org/10.1007/s11630-021-1447-y</u>.

[8] G. Ferreira Gomes, J. A. Souza Chaves, and F. A. de Almeida, "An Inverse Damage Location Problem Applied to AS-350 Rotor Blades using Bat Optimization Algorithm and Multiaxial Vibration Data," *Mechanical Systems and Signal Processing*, Vol. 145, p. 106932, 2020/11/01/ 2020, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.ymssp.2020.106932</u>.

[9] K. V. Savchenko, A. P. Zinkovskii, and R. Rzadkowski, "Effect of the Contact Surfaces Orientation in the Shrouded Flanges and Level of Vibration Excitation in the Rotor Blades on Their Vibration Stress State," *Strength of Materials*, Vol. 52, No. 2, pp. 205-213, 2020/03/01 2020, doi: 10.1007/s11223-020-00167-w.

[10] S. Stapelfeldt and C. Brandstetter, "Non-synchronous Vibration in Axial Compressors: Lock-in Mechanism and Semi-analytical Model," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 488, p. 115649, 2020, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.jsv.2020.115649</u>.

[11] A. Bazoune, "Relationship between Softening and Stiffening Effects in Terms of Southwell Coefficients," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 287, No. 4-5, pp. 1027-1030, 2005, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.jsv.2005.02.014</u>.

[12] A. Bazoune, Y. Khulief, and N. Stephen, "Further Results for Modal Characteristics of Rotating Tapered Timoshenko Beams," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 219, No. 1, pp. 157-174, 1999, doi: <u>https://doi.org/10.1006/jsvi.1998.1906</u>.

نشریهٔ مهندسی مکانیک ایران، دوره ۲۵، شماره ۳، شماره پیاپی ۷۲، پاییز ۱۴۰۲

[13] B. Al-Bedoor and M. Hamdan, "Geometrically Non-linear Dynamic Model of a Rotating Flexible Arm," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 240, No. 1, pp. 59-72, 2001, doi: <u>https://www.sciencedirect.com/science/article/abs/pii/S0022460X00931997#:~:text=https%3</u> <u>A//doi.org/10.1006/jsvi.2000.3199</u>.

[14] S. Lin, "The Instability and Vibration of Rotating Beams with Arbitrary Pretwist and an Elastically Restrained Root," *J. Appl. Mech.*, Vol. 68, No. 6, pp. 844-853, 2001, doi: <u>https://doi.org/10.1115/1.1408615</u>.

[15] S. Y. Lee, S. M. Lin, and C. T. Wu, "Free Vibration of a Rotating Non-uniform Beam with Arbitrary Pretwist, an Elastically Restrained Root and a Tip Mass," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 273, No. 3, pp. 477-492, 2004, doi: <u>https://doi.org/10.1016/S0022-460X(03)00506-6</u>.

[16] S.-M. Lin, S.-Y. Lee, and W.-R. Wang, "Dynamic Analysis of Rotating Damped Beams with an Elastically Restrained Root," *International Journal of Mechanical Sciences*, Vol. 46, No. 5, pp. 673-693, 2004, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.ijmecsci.2004.05.011</u>.

[17] S. T. Francis, I. E. Morse, and R. T. Hinkle, *Mechanical Vibrations: Theory and Applications*. Allyn & Bacon, 1978.

[18] D. Findeisen and K. Popp, *Systems Dynamics and Mechanical Vibrations: An Introduction*, 5th ed. (Appl. Mech. Rev., no. 3). Prentice Hall, 2002, pp. B49-B50. <u>https://www.researchgate.net/profile/V-T-T-Nguyen/publication/273330566\_Basic\_Mechanical\_Vibrations/links/54fecf170cf2741b69f16</u> 4f2/Basic-Mechanical-Vibrations.pdf.

[19] S. Rao and R. Gupta, "Finite Element Vibration Analysis of Rotating Timoshenko beams," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 242, No. 1, pp. 103-124, 2001, doi: <u>https://doi.org/10.1006/jsvi.2000.3362</u>.

[20] H. Moeenfard, B. M. Imani, M. Davoudi, and A. Rahimzadeh, "Dynamic Instability in Tapered Beams under Wind Excitation," *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 15, No. 3, 2015. [Online]. Available: <u>https://mme.modares.ac.ir/article-15-7432-en.pdf</u>.

[21] R. Warikoo and M. Haddara, "Analysis of Propeller Shaft Transverse Vibrations," *Marine Structures*, Vol. 5, No. 4, pp. 255-279, 1992, doi: <u>https://doi.org/10.1016/0951-8339(92)90014-G</u>.

[22] L. Jun, L. Wanyou, S. Rongying, and H. Hongxing, "Coupled Bending and Torsional Vibration of Nonsymmetrical Axially Loaded Thin-walled Bernoulli–Euler Beams," *Mechanics Research Communications*, Vol. 31, No. 6, pp. 697-711, 2004, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.mechrescom.2004.04.005</u>.

[23] B. Yardimoglu and D. J. Inman, "Coupled Bending-bending-torsion Vibration of a Rotating Pre-twisted Beam with Aerofoil Cross-section and Flexible Root by Finite Element method," *Shock and Vibration*, Vol. 11, No. 5-6, pp. 637-646, 2004. [Online]. Available: https://content.iospress.com/articles/shock-and-vibration/sav00265.

[24] G. M. Vörös, "On Coupled Bending–torsional Vibrations of Beams with Initial Loads," *Mechanics Research Communications*, Vol. 36, No. 5, pp. 603-611, 2009, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.mechrescom.2009.01.006</u>.

[25] R. Vysoký, "Current Capabilities of Modal Analysis of Aircraft Propeller in ANSYS Mechanical Environment," *Advances in Military Technology*, Vol. 12, No. 1, pp. 33-47, 2017, doi: <u>https://doi.org/10.3849/aimt.01160</u>.

[26] J. Tian, Z. Zhang, Z. Ni, and H. Hua, "Flow-induced Vibration Analysis of Elastic Propellers in a Cyclic Inflow: An Experimental and Numerical Study," *Applied Ocean Research*, Vol. 65, pp. 47-59, 2017, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.apor.2017.03.014</u>.

[27] S. H. Abbas, J.-K. Jang, D.-H. Kim, and J.-R. Lee, "Underwater Vibration Analysis Method for Rotating Propeller Blades using Laser Doppler Vibrometer," *Optics and Lasers in Engineering*, Vol. 132, p. 106133, 2020, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.optlaseng.2020.106133</u>.

[28] X. Tong and Y. Chen, "Random Response of Highly Skewed Propeller-shafting System Induced by Inflow Turbulence," *Ocean Engineering*, Vol. 195, p. 106750, 2020, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.oceaneng.2019.106750</u>.

[29] J. Pirkandi, M. Mahmoodi, and M. Rezvandoost, "An Experimental, Analytical and Numerical Investigation of Static Performance of an Electromotor Driven Propeller with Application in UAVs," *Modares Mechanical Engineering*, Vol. 15, No. 6, 2015. [Online]. Available: <u>https://mme.modares.ac.ir/article-15-2146-en.pdf</u>.

[30] F. Chen, Y. Chen, and H. Hua, "Vibration Analysis of a Submarine Elastic Propeller-Shaft-hull System using FRF-based Substructuring Method," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 443, pp. 460-482, 2019, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.jsv.2018.11.053</u>.

[31] S. Bornassi, T. Berruti, C. Firrone, and G. Battiato, "Vibration Parameters Identification of Turbomachinery Rotor Blades under Transient Condition using Blade Tip-Timing Measurements," *Measurement*, Vol. 183, p. 109861, 2021, doi: https://doi.org/10.1016/j.measurement.2021.109861.

[32] A. Ren, Y. Wang, M. Zhang, and T. Sun, "Deformation and Vibration Analysis of Compressor Rotor Blades Based on Fluid-structure Coupling," *Engineering Failure Analysis*, Vol. 122, p. 105216, 2021, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.engfailanal.2021.105216</u>.

[33] H. Chen, X. Tong, Z. He, and Y. Chen, "Numerical and Experimental Studies on the Hydrodynamic Damping of a Zero-thrust Propeller," *Journal of Fluids and Structures*, Vol. 94, p. 102957, 2020, doi: <u>https://doi.org/10.1016/j.jfluidstructs.2020.102957</u>.

[34] V. Murthy, "Dynamic Characteristics of Rotor Blades," *Journal of Sound and Vibration*, Vol. 49, No. 4, pp. 483-500, 1976, doi: <u>https://doi.org/10.1016/0022-460X(76)90830-0</u>.

[35] R. L. Bielawa, *Rotary Wing Structural Dynamics and Aeroelasticity*. American Institute of Aeronautics and Astronautics, 2006, <u>https://doi.org/10.2514/4.862373</u>.

# Effect of Pitch Variation on a Propeller Frequencies Analytically, Numerically and Experimentally

\*Corresponding author: **Mohammad Reza Elhami** Associate Professor, Department of Mechanical Engineering, Technical and Engineering Faculty, Imam Hossein Comprehensive University, Tehran, Iran <u>melhami@ihu.ac.ir</u>

### Mohammad Reza Najafi

Assistant Professor, Department of Mechanical Engineering, Technical and Engineering Faculty, Imam Hossein Comprehensive University, Tehran, Iran <u>Drmrnajafi@ihu.ac.ir</u>

### Asad Allah Panahandeh

M.Sc., Department of Mechanical Engineering, Technical and Engineering Faculty, Imam Hossein Comprehensive University, Tehran, Iran <u>panahandeh@gmail.com</u>

### Abstract

In this paper, effect of pitch variation on vibrations of a propeller variable pitch is studied numerically and experimentally. The free vibrations equations of a propeller blade were extracted using the Galerkin method. A three-dimensional scanner was utilized to obtain blade profile and static trust with the aim of determining propeller loading status. To obtain modal analysis, the simulation analysis was done using Abaqus software in rotating condition, and results were validated with experimental modal test in static status. Both of experimental and analytical methods results represent that with increasing pitch, the variations of natural frequency are reduced and increased at odd and even frequency modes, respectively. Considering the campbell diagram, no resonance problem was observed in the case of the propeller blade, at working period.

*Keywords*: Propeller blade vibrations, Natural frequency, Variable pitch propeller, Galerkin method, Modal analysis