илистиков. - В ки.: Прочность пластмасс и элементов конструкции подвижного состава. Ростов-на-Дону, РИИЖТ, 1974, вып. 101, с. 37—47. 3. Степаненко Н. Д., Ковешников Б. Н. Методика определения усталост-

- Степаненко Н. Д., Ковешников Б. Н. Методика определения усталостпых свойств стеклопластиковых лопаток компрессоров и стеклопластиков при высокочастотных колебаниях. — В кн.: Усталостная прочность и долговечность авиационных конструкций. Куйбышевский авиац. ин-т, 1974, вып. 1, с. 103—112.
- Латишенко В. А. Диагностика жесткости и прочности материалов. Рига, «Знание», 1968, с. 320.
   Конончук Н. И. Методы оценки выносливости жаропрочных сплавов.
- 5. Конончук Н. И. Методы оценки выносливости жаропрочных сплавов. М., «Металлургия», 1966, с. 247.

УДК 531:539,3

### В. А. Фролов, А. И. Ермаков

## КОЛЕБАНИЯ ЛОПАТОЧНЫХ ВЕНЦОВ С БАНДАЖНЫМИ ПОЛКАМИ

Настоящая работа посвящена дальнейшему совершенствованию методов определения динамических свойств лопаточного венца с полочным бандажом и продолжает исследования, изложенные в [1], [2].

Раксмотрена система, состоящая из упругого диска и набора лопаток с невекомыми бандажными полками, установленными на радиусе  $R_c$  (рис. 1). Полки соседних лопаток стыкуются между кобой в точках «*a*» и «*b*». Предполагается, что недеформируемые полки допускают относительные линей-



Рис. 1. Схема усплий, действующих в полочном бандаже

пые и угловые перемещения, а лопатки могут совершать колебания только в плоскости наименьшей жесткости. Предполагается также, что рассматриваемая система линейна и обладает поворотной симметрией с порядком *S*, равным числу лопаток. Действие центробежных сил не учитывается.

Решение задачи ведется методом волновых динамических жесткостей [3]. При этом считается, что динамические харакчерлстики системы без лояса связи известны и определены на раднусе  $R_c$  матрицей волновых динамических жесткостей  $H_c$ . Эта матрица устанавливает связь между амплитудами волн усилий  $Q_c$  и перемещений  $q_c$ , т. е.

$$Q_c = H_c q_{c}$$

1.16

$$Q_{z} = \left| \begin{array}{c} Q_{y} \\ M_{z} \\ M_{y} \end{array} \right|; \quad q_{\varepsilon} = \left| \begin{array}{c} q_{y} \\ \beta_{z} \\ \beta_{y} \end{array} \right|; \quad H_{c} = \left| \begin{array}{c} C_{11} & C_{12} & C_{13} \\ C_{21} & C_{22} & C_{23} \\ C_{31} & C_{32} & C_{33} \end{array} \right|;$$

 $O_{y}, M_{z}, M_{x}$  — соответственню, сила, действующая вдоль осл y, моменты относительно осей z и x;  $q_{y}, \beta_{z}, \beta_{x}$ —линейные и угловые перемещения лопатки на радячусе  $R_{z}; C_{ij}$ — коэффициенты динамических жесткостей.

Для определения динамических характеристик всей систечы необходимосвыявить те ограничения, которые накладывает на нее бандажный пояс связи.

Как известно, при колебаниях лонаточного венца с числом волн деформаций  $m \neq 0$  перемещения лонаток в окружном направлении нюсят волновой характер. На рис. 2 схематически показана волна линейных смещений полок в направлениях



Рис. 2. Волна липейных смещений полок

минимальных жесткостей лопаток. Видно, что такие смещения приводят к образованию по стыкам бандажа зазоров и натягов. На рис. 2 натяги условно показаны внедрением одной полкп в тело другой. Будем считать, что лопатки венца пред-

37

варительно ушруго закручены. Тогда при колебаниях системы полки будут совершать одновременно как линейные, так и утловые движения, т. е. полочный бандаж внесет в оистему изтибно-крутильную связанность.

Примем, что при колебаниях по стыкам полок будет сохраняться натяг. Это предположение позволяет установить связь между амплитудами крутильных и изгибных смещений. Из рис. 3, где условно изображено положение трех лопаток



Рис. З. Кинематика полочной связи

 $C_{k-1}, C_k, C_{k+1}$  при их смещениях из положения равновесня  $C'_{k-1}, C'_k, C'_{k+1}$ , следует:

$$l_{1} + t_{2} + (y_{k+1} - y_{k}) \cos a = t_{2} \cos \beta_{xk} + + t_{2} \sin \beta_{xk} \operatorname{tg} \gamma_{k} + (y_{k+1} - y_{k}) \sin a \operatorname{tg} \gamma_{k} + + t_{1} \sin \beta_{xk+1} + t_{1} \cos \varphi_{xk+1}.$$
(2)

Принимая

$$\begin{split} \gamma_k &= \gamma + \beta_{xk} \approx \gamma; \qquad \cos \beta_{xk} \approx \cos \beta_{xk+1} \approx 1; \\ \sin \beta_{xk} \approx \beta_{xk}, \qquad \sin \beta_{xk+1} = \beta_{xk+1}, \end{split}$$

преобразуем выражение к виду

 $t_2 \beta_{xk} + t_1 \beta_{x|k+1} = (y_{k+1} - y_k)$  (ctg  $\gamma \cos \alpha - \sin \alpha$ ). (3) Для тел с новоротвой симметрией [3]

$$y_k = y e^{i \, \alpha_m k} \quad ; \quad \beta_{xk} = \beta_x e^{i \, \alpha_m k}, \tag{4}$$

где  $a_m = \frac{2\pi}{S} m$  — центральный угол.

38

Подставляя зависимость (4) в (3), получаем

$$q = f \lambda \beta_x, \tag{5}$$

NUC

$$f=\frac{t_2+t_1e^{i\,\alpha_m}}{e^{i\,\alpha_m}-1};\quad \lambda=\frac{\sin\gamma}{\cos\left(\gamma+\alpha\right)}.$$

Выражение (5) представляет собой зависимость между амплитудами воли жрутильных и изгибных смещений лопаток на радиусе  $R_c$  при наличии бандажа.

Из условия равновесия *k*-го периода тела имееем:  

$$\sum Q_{u} = 0 \qquad Q_{yk} + P_{bk} (\cos \gamma \cos \alpha + \sin \gamma \sin \alpha) - - - P_{ak} (\cos \gamma \cos \alpha - \sin \gamma \sin \alpha) = 0;$$

$$\sum M_{c} = 0 \qquad P_{bk} t_{2} \sin \gamma + P_{ak} t_{1} \sin \gamma + M_{xk} = 0.$$
(6)

Здесь *Р<sub>ак</sub> и Р<sub>bk</sub>* — динамические контактные усплия в стыках соседних полок.

Учитывая, что

$$P_{bk} = P e^{i \cdot a_m k}; \quad P_{ak} = P_{bk-1} = P e^{i \cdot a_m (k-1)};$$
  
$$M_{xk} = M_x e^{i \cdot a_m k}; \quad Q_{yx} = Q_y e^{i \cdot a_m k},$$

писключив р из уравнений (6), находим

 $M_x = -r \lambda Q_y, \tag{7}$ 

пде

$$r = \frac{t_2 + t_1 e^{-i\alpha_m}}{e^{-i\alpha_m} - 1}.$$

Величина r является комплексно-сопряженной для величины /.

Из уравнения (7) видно, что момент  $M_x$  и сила  $Q_y$  взаимосвязаны, поэтому можно раксматривать силовой фактор в внде обобщенного момента

$$M_{x}^{\circ} = M_{x} + r \lambda Q_{y}. \tag{8}$$

39

Пентользуя выражения (1), (5), (8), получим связь между амплитудами усилий и перемещений лопаток на раднусе установки полок в виде

$$\begin{pmatrix} M_z \\ M_{s}^{9} \\ M_{s}^{9} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} C_{22} & C_{23} + C_{21} f \lambda \\ C_{32} + C_{12} r \lambda & C_{33} + C_{31} \lambda (f - r) + C_{11} f r \lambda^{2} \end{pmatrix}$$
(9)

Эдесь квадратная матрица

$$H_{c^{\pm}} = \left\| \begin{array}{cc} C_{22} & C_{23} + C_{21} \int \lambda \\ C_{32} + C_{12} r \lambda & C_{33} + C_{31} \lambda \left( f - r \right) + C_{11} f r \lambda^{2} \end{array} \right.$$

является матрицей волновых динамических жесткостей системы на радичусе  $R_c$  при включениюм поясе связи. Она имеет более низкий пюрядск, чем матрица  $H_c$ , поскольку бандаж из жестких полок пакладывает определенные кинематические ограничения на перемещение лопаток и, тем самым, онижает степень свободы системы.

Слектр собственных частот, допускаемых порядком симметрии системы, найдем из уравнения частот

$$|H_c^*| = 0. (10)$$

На рис. 4 приведен расчетный спектр частот для случая недеформируемого диска и расположения полок на периферии. Кривые  $1\div7$  и  $4\div8$  соответствуют частотам семейств первых и соответственно вторых изгибных форм, кривые  $9\div12$  — частотам семейств круппльных форм при изменении угла скоса полок  $\gamma$  от 5 до 65° (угол установки лопаток  $\alpha$  принимался равным 15°). Расчет проводился на ЭВМ типа EC-1020.



Рис. 4. Расчетный спектр частот: число лопаток S = 26; длина лопатки l = 134 мм, ширина b = 40 мм, толщина  $h = 3_{\bullet}$  мм

40

Анализ расчетного спектра показывает, что при увеличениц числа волн *т* частоты семейства изгибных форм возрастатот и стремятся к соответствующим частотам одиночной лотатки (кривые 13, 15), имеющей шарнирную опору периферийного конца. В то же время частоты семейства крутильных форм падают и стремятся <sup>\*</sup>к крутильной частоте одиночной лопатки (кривая 15).

С увеличением угла скоса полок  $\gamma$  собственные частоты всяща начинают приближаться к частоте одиночной консольной лопатки. При  $\gamma + \alpha = 90^{\circ}$  в венце нарушается крутильноизгибная связанность и лопатки ведут себя как одиночные. Крутильные колебания при этом для данной модели невозможны.

### Литература

- Нванов В. П., Фролов В. А. Колебания лопаточного велца с поясом овязя. — Тр./Куйбышевский авиац. ям.-т, 1972. вып. 51, с. 3—17.
- Багрянцев А. Л. К вопросу о колебашиях лопаточных венцов, забаздажированных полками. — Тр./Куйбышовский авиац. инт., 1970, с. 308—312.
- Иванов В. П. Метод волновых динамических жесткостей и податливостей для расчета колебаний упрупих систем, обладающих циклической симметрией. — Тр./Куйбышевский авиац. пл.т. 1971, с. 190—201.

УДК 621,431,75

#### Р. К. Шидловский, А. В. Шавкунов, М. А. Лавренова

# К ВОПРОСУ ПОВЫШЕНИЯ ИЗНОСОСТОЙКОСТИ Контактных поверхностей бандажных полок Рабочих лопаток турбины

Увеличение общетехнического ресурса авиационных ГТД во многом зависит от решения проблемы повышения надежности и долговечности деталей и узлов горячего тракта, подвергаюцихся локальному изнашиванию в процессе длительной эксплуатации. К числу таких деталей относятся рабочие лопатки турбины. Появление выработки на контактных поверхностях бандажных полок приводит к образованию зазоров меж-