## ВИБРАЦИОННЫЕ РАСЧЕТЫ ЛОПАТОК ТУРБОМАШИН И ВОЗДУШНЫХ ВИНТОВ

Для решения данной проблемы используются вариационные методы.

Рабочая лопатка или воздушный винт рассматриваются как закрученный стержень несимметричного переменного поперечного сечения длиной l, закрепленный на диске радиуса R, вращающийся с угловой скоростью  $\Omega$  (рис. 1). Стержень рассматривается в прямоугольной правой системе координат *хуг* с началом в центре масс корневого сечения. Ось *х* параллельна оси вращения, ось *z* направлена по радиусу от оси вращения. Оси  $\xi$  η являются главными центральными осями в любом поперечном сечении стержня. Оси  $x_1y_1$  и  $\xi_1\eta_1$  параллельны осям *ху* и  $\xi\eta$  соответственно, начало их расположено в центре изгиба поперечного сечения.



Puc. 1

 $\alpha$  — угол закрутки сечения,  $x_s y_s$  — проекции расстояния между центром масс и центром изгиба поперечного сечения. Штрихи будут означать производные по координате z, а точки над функциями — по времени t.

Перемещения элементарного объема стержня в направлениях *x*, *y* и *z* могут быть представлены на основании работ [1, 5] в виде:

$$U = u_1 + u_2 - 0y_1;$$

$$V = v_1 + v_2 + 0x_1;$$

$$W = w - \gamma_{1n} \xi - \gamma_{1z} \eta + \gamma_{2n} \chi + \gamma_{2z} \Psi + 0'\varphi,$$
где  $u_1(z, t), v_1(z, t)$  — перемещения при изгибе;  
 $u_2(z, t), v_2(z, t)$  — перемещения при славие в направи

- $u_2(z, t), v_2(z, t)$  перемещения при сдвиге в направлениях x и y;
  - w (z, t) продольное перемещение в направлении z;
  - Θ(z, t) угловое перемещение относительно центра изгиба сечення;

 $X(\xi, \eta, z)$  и  $\Psi(\xi, \eta, z)$  — функции депланации при сдвиге в направлениях  $\xi$  и  $\eta$ ;

γιε, γ<sub>1η</sub> — углы поворота сечений относительно осей ξ и η при изгибе;

 $\gamma_{25}, \gamma_{2\eta}$  — относительные сдвиги в системе  $\xi \eta z$ . Деформации стержня могут принять следующий вид [1]:

$$\begin{aligned} \varepsilon_{z} &= \varepsilon \psi' - \varkappa_{1\eta} \, \xi - \varkappa_{1\xi} \, \eta + \varkappa_{2\eta} \, \chi + \varkappa_{2\xi} \, {}^{\nu} \Psi + \theta' \tau_{0} \, r_{1}^{2} + \theta'' \, \varphi; \\ \gamma_{\xi z} &= \theta' \, \left( \frac{\partial \varphi}{\partial \xi} - \eta_{1} \right) + \gamma_{2\eta} \left( 1 + \frac{\partial \chi}{\partial \xi} \right) + \gamma_{2\xi} \, \frac{\partial \Psi}{\partial \xi} \, ; \\ \gamma_{\eta z} &= \theta' \, \left( \frac{\partial \varphi}{\partial \eta} + \xi_{1} \right) + \gamma_{2\eta} \, \frac{\partial \chi}{\partial \eta} + \gamma_{2\xi} \left( 1 + \frac{\partial \Psi}{\partial \eta} \right) \, ; \\ \varepsilon_{\xi} &= \varepsilon_{\eta} = \gamma_{\xi \eta} = 0, \end{aligned}$$
(1)

где  $\tau_0 = \alpha' -$ закрутка стержня;  $r_1^2 = \xi_1^2 + \eta_1^2$ ;

×1ξ, ×1η — компоненты кривизны стержня в результате изгиба,
 α ×2ξ, ×2η — в результате сдвига.

Напряжения с учетом демпфирования в материале согласно гипотезе Фохта записываются следующим образом:

$$\sigma_z = E \left( \varepsilon_z + k_E \ \varepsilon_z \right); \ \tau_{\xi_z} = G \left( \gamma_{\xi_z} + k_G \ \gamma_{\xi_z} \right);$$

54

$$\tau_{\eta z} = G \left( \gamma_{\eta z} + k_G \gamma_{\eta z} \right); \quad \sigma_{\bar{z}} = \sigma_{\eta} = \tau_{\bar{z}\eta} = 0,$$

где *E*, *G* — модули упругости при растяжении и сдвиге;

*k<sub>E</sub>*, *k<sub>G</sub>* — приведенные коэффициенты вязкости материала при растяжении и сдвиге.

Вариация работы внутренних сил при деформации стержня представляет собой выражение

$$\delta L = \int_{0}^{t} \iint_{F} \left[ \sigma_{z} \, \delta \varepsilon_{z} + \tau_{zz} \, \delta \gamma_{zz} + \tau_{\eta z} \, \delta \gamma_{\eta z} \right] dF \, dz,$$

где *F* — площадь поперечного сечения.

Кинетическая энергия вращающегося стержня представляет собой сумму кинетической энергии колебаний и работ центробежных и кориолисовых сил стержня на соответствующих перемещениях:

$$T = \frac{1}{2} \iint_{0} F \left[ \dot{U}^{2} + \dot{V}^{2} + (\dot{W} - \dot{\zeta})^{2} \right] dF dz + + \frac{\Omega^{2}}{2} \iint_{0} F \left[ (R + z + W - \zeta)^{2} + (V + y)^{2} \right] dF dz + + \Omega \iint_{0} F \int_{F} F \left[ (V + y)(\dot{W} - \dot{\zeta}) - (R + z + W - \zeta) \dot{V} \right] dF dz +$$

где *р* — плотность стержня,

ζ – изменение проекции продольного волокна стержня на ось z при его деформации.

Если лопатки соединены между собой паяными упругими связями, то работа связей при деформации лопатки имеет вид

$$L_{C} = \frac{1}{2} \sum_{j} \left[ K_{xj} \left( v_{1}' - \frac{v_{1} + v_{2}}{R + z} \right)_{j}^{2} + K_{yj} (u_{1}')_{j}^{2} + K_{\theta j} \theta_{j}^{2} \right],$$

где  $K_{xj}$ ,  $K_{yj}$ ,  $K_{\theta j}$  — коэффициенты жесткости связей [5]; j — номер связи.

Работу замкнутых на круг демпферных связей, свободно пропущенных сквозь отверстия в лопатках, следует определить по формуле

$$L_{C1} = \left(1 - \cos\frac{2\pi k}{m}\right) \sum_{j} \frac{EF_{j}^{C}}{n_{j}} (v_{1} + v_{2})^{2},$$

где *т* – число лопаток на диске;

*k* — число узловых диаметров при колебаниях облопачивания;

55

*h<sub>j</sub>* — шаг лопаток на уровне связи;

F<sup>C</sup><sub>j</sub> — площадь поперечного сечения связи.

Если  $Q_n$  — обобщенные внешние силы, а  $q_n$  — соответствующие им перемещения, то вариация работы этих сил выразится:

$$\delta L_B = \int_S \sum_n Q_n \, \delta q_n \, dS,$$

где S — область приложения внешней нагрузки.

Для улучшения сходимости метода и облегчения расчетов удобно выбрать в качестве аппроксимируемых величин сил и моментов [2]

$$M_{\xi} = EI_{\xi} \times_{1\xi}; \quad P_{\xi} = EFk_{\xi} \gamma_{2\eta}; \quad P_{z} = EFw'; \\ M_{\eta} = EI_{\eta} \times_{1\eta}; \quad P_{\eta} = EFk_{\eta} \gamma_{2\xi}; \quad M_{\theta} = GI_{d} \theta',$$

где / , / , — главные центральные моменты инерции поперечного сечения;

 $GI_{d}$  — жесткость стержня на кручение.

Аппроксимируемые величины представляются в виде рядов типа  $\sum_{k} \Phi_{k}(z) f_{k}(t)$ , где  $f_{k}(t)$  — варьируемые функции, а  $\Phi_{k}(z)$  — базисные функции. Перемещения и их производные определяются интегрированием. Например:

$$u'_{1} = \left[e_{\eta} M_{\eta} \cos \alpha - e_{\xi} M_{\xi} \sin \alpha\right]_{z=0} + \int_{0}^{z} \left(\frac{M_{\eta}}{EI_{\eta}} \cos \alpha - \frac{M_{\xi}}{EI_{\xi}} \sin \alpha\right) dz;$$
$$u_{1} = \int_{0}^{z} u_{1} dz,$$

где  $e_n$ ,  $e_2$  — коэффициенты податливости заделки лопатки [5].

Базисные функции удовлетворяют силовым граничным условиям, а при определении перемещений и их производных удовлетворяются и геометрические граничные условия. Таким образом, удается удовлетворить все граничные условия, что улучшает сходимость метода.

Учитывается также работа упругих сил податливого основания:

$$L_{0} = \frac{1}{2} \left[ e_{\xi} M_{\xi}^{2} + e_{\eta} M_{\eta}^{2} + e_{\theta} M_{\theta}^{2} + e_{z} P_{z}^{2} + c_{\xi} P_{\xi}^{2} + c_{\eta} P_{\eta}^{2} \right],$$

где  $e_{\theta}$ ,  $e_z$ ,  $c_z$ ,  $c_{\eta}$  — коэффициенты податливости заделки, аналогичные величинам  $e_{\xi}$ ,  $e_{\eta}$ .

Вариационное уравнение задачи приводит к системе диффе-56

ренциальных уравнений для определения варьируемых функций  $f_u = t$ . Если рассматриваются свободные колебания без учета кориолисовых сил, TO задача сводится к проблеме вещественных чисел и векторов вещественной матрицы [2]. После этого определяются частоты И формы собственных изгибно-крутильнопродольных колебаний лопатки и распределения относительных моментов, усилий и напряжений.

Метод реализован для ЭЦВМ М-222 и БЭСМ-4М. Предусмотрены возможность использования различных видов базисных функций и решение как общей задачи, гак и ее частных случаев.

В качестве примера приводятся некоторые результаты расчетов для лопатки (рис. 1) газовой турбины длиной 11 см, закрученной на 0,605 *рад*, с отношением



длины *l* к хорде с концевого сечения *b*, равным 2,32.

Первые пять расчетных частот имеют значения (в герцах): 915,7; 1970; 3117; 4136; 5532. Соответствующие экспериментальные значения колеблются в пределах: 902÷946; 1942÷ ÷2046; 3100÷3300; 4000÷4200; 5600÷6100. Формы изгибно-крутильно-продольных колебаний для первых пяти токов представлены на рис. 2 ( $u=u_1+u_2$ ,  $v=v_1+v_2$ , w в см,  $\Theta$  в радианах). На рис. 3 приведено распределение относительных нормальных напряжений на входных и выходных кромках и спинке лопатки. Для сравнения тонкими линиями показано распределение напряжений, полученное при расчетах парциальных изгибных колебаний.

Предложенный метод дает возможность исследовать влияние различных факторов. На рис. 4 показаны относительные изменения частот для ряда турбинных и компрессорных лопаток под влиянием различных факторов. У турбинных лопаток отношение длины к хорде кольцевого сечения  $\frac{l}{h}$  изменялось в

57



пределах 2,32... 7,00, угол закрутки 2 (рад) -0.148... 1,150, среднее квадратного значение отношения корня ИЗ максимального момента инерции мини-K Imax мальному Imin 20.Te же параметры у компрессорных лопаток изменялись в пределах:

 $\frac{l}{b} = -1, 0... 2, 6; \alpha = -0, 192...$ 0,454;  $\sqrt{\frac{l \max}{l \min}} = -7... 26.$ 

Колебания лопаток являются совместными изгибно крутильно-продольными, термины «крутильные» и «изгибные» указывают лишь на преобладание какого-либо из видов колебаний.

Результаты расчетов показывают, что для турбинных лопаток большую роль может играть инерционная связь изгибных и крутильных колебаний

за счет несовпадения центра масс и центра изгиба поперечного сечения. Для компрессорных лопаток может оказаться существенной деформационная связь изгиба и кручения, которую отражает член  $\Theta' \tau_0 r_1^2$  в формулах (1). Продольные колебания могут вызвать понижение крутильных и частоизгибных колебаний закрученного стержня. Стесненность депланации поперечного сечения всегда повышает частоты колебаний, а сдвиг и податливость заделки понижают частоты.

На лопатки и воздушные винты действуют аэродинамичес-



Puc. 4

кие силы со стороны газового потока, которые могут вызвать потерю динамической устойчивости и вынужденные колебания. В данном случае рассматривается только классический флаттер [3, 4] вращающихся воздушных винтов. Скорость потока  $V_{\pi}$  и угол атаки  $\beta$  определялись с учетом осевой  $V_{x}$  и относительной окружной  $V_{\Omega}$  скоростей потока. Задача в этом случае приводит к проблеме комплексных собственных чисел и векторов матрицы. Метод реализован для ЭЦВМ М-222. Расчеты показывают, что влияние кориолисовых сил и деформационная связь изгиба с кручением могут понижать критическую скорость флаттера [6].

ЛИТЕРАТУРА

1. Воробьев Ю. С. Уточненные уравнения свободных колебаний вращающихся стержней. В сб.: «Рабочие процессы в турбомашинах и прочность их элементов». Изд-во «Наукова думка», 1965.

2. Воробьев Ю. С. Колебания турбинных лопаток с учетом различных факторов. Применение ЭЦВМ в строительной механике. Изд-во «Наукова думка», 1968.

3. Риз П. М. Флаттер воздушных винтов. Труды ЦАГИ, 1939, вып. 391.

4. Филлипов А. П. Колебания механических систем. Изд-во «Наукова думка», 1965.

5. Филлипов А. П., Булгаков В. Н., Воробьев Ю. С., Кантор Б. Я., Марченко Г. А. Численные методы в прикладной теории упругости. Изд-во «Наукова думка», 1968.

6. Филлипов А. П., Кохманюк С. С., Воробьев Ю. С. Воздействие динамических нагрузок на элементы конструкций. Изд-во «Наукова думка», Киев, 1974.

## А. А. ТРОЙНИКОВ, В. Н. ТРУБИН, Г. В. ЛАЗУТКИН К ВОПРОСУ ОБ УПРУГО-ДЕМПФИРУЮЩИХ СВОЙСТВАХ МАТЕРИАЛА МР

В статье делается попытка описать упруго-демпфирующие свойства материала MP, работающего на сжатие, в обобщенном виде и найти функциональные связи основных динамических характеристик изделий из MP (коэффициента динамичности и резонансной частоты) с исходными параметрами материала [2]. Полученные результаты могут послужить базой для создания методики проектировочного расчета простейших конструкций амортизаторов из материала MP.