МИНИСТЕРСТВО ВЫСШЕТО И СРЕДНЕГО СПЕЦИАЛЬНОГО ОБРАЗОВАНИЯ РСФСР

Куйбышевалый ордена Трудового Красного Знамени авиационный институт им.С.П.Королева

М.В.ЗАЦЕПИНА

РАСЧЕТ НА ПРОЧНОСТЬ НЕСТРЕЛОВИДНОГО КРЫЛА

Учебно-методическое пособие по курсу "Строительная механика и расчет самолета на прочность"

> Утверждено редакционным советом института 30 мая 1968 года

Куйбышев - 1968

§ I. НАЗНАЧЕНИЕ И РАБОТА ЭЛЕМЕНТОВ КОНСТРУКЦИИ КРЫЛА

Работа элементов крыла от действия воздушной нагрузки

Крыло самолета предназначено для создания подъемной силы. Кроме того, оно обеспечивает поперечную устойчивость и управляемость самолета ^{ж)} и используется для размещения силовой установки, шасси, топлива, оборудования и т.д. Силовая схема крыла состоит, как правило, из жесткого каркаса с общивкой (рис.I). Каркас включает в себя продольные и поперечные элементы. Продольный набор состоит из лонжеронов и стрингеров. Поперечными элементами каркаса являются нервюры. Общивка крыла создает аэродинамическую форму и участвует в работе всего крыла.



Рис.І.

О б ш и в к а воспринимает воздушные нагрузки (давление и разрежение). Часть общивки, ограниченная двумя соседними нервирами и двумя

ж) Поперечная управляемость обеспечивается элеронами.

стрингерами, находится в равновесии под действием этих нагрузок и реакций со стороны стрингеров и нервюр. Заклепки, связывающие общивку с каркасом, работают на отрыв (рис.2а).



.Рис.2.

С т р и н г е р н подкрепляют общивку и передают с нее воздушную нагрузку на нервюры. Со стороны общивки стрингеры нагружаются погонными усилиями, уравновешивающимися на связях стрингера с нервюрой (рис.26). При этом стрингеры работают на поперечный изгиб как неразрезные балки, оп ртые на ряд нервюр. Кроме того, они участвуют в работе крыла на изгиб, нагружаясь осевыми усилиями (рис.3).

Н е р в в р м придают крыду заданный профиль. Они воспринимают воздушную нагрузку, действующую на примыкающие к ним части общивни и стрингеров (рис.4). Кроме того, нервюры нагружаются сосредсточенными силами со стороны стрингеров. Вся внешняя нагрузка, действующан на нервюру, имеет равнодействующую $\triangle Q_y$, приложенную в центре давления (рис.5). Эта нагрузка передается на стенки лонжеронов и на общивку в вызе некоторых потоков касательных сил. Равнодействующая сил R_4 и R_2 не совпадает в общем случае с линией действия равнодействующей воздушной нагрузки $\triangle Q_y$. В результате появляется крутящий момент, который уравновемивается касательными усилиями со стороны общивки. Касательные сили $T_{\rm H}$, передающиеся от всех нервюр на общивку, суммируются вдоль крыла, вызывая его кру-



Рис.3.

чение, и уравновешиваясь на фюзеляже. Силы R; стенок лонжеронов также уравновешиваются на фюзеляже, обуславливая изгиб крыла.

Изгибающий момент $M_{\mathfrak{X}}$ создает осевые усилия в поясах лонжеронов, стрин-герах и общивке.

Крутящий момент M_z и поперечная сила Q_y вызывают касательные силы T в общивке и стенках лонжеронов (рис.3).



Рис.4.



Рис.5.

Разрушающие напряжения элементов крыла

Пояса лонжеронов выполняются из специальных профилей, отличающихся большим разнообразием (рис.6). Изготавливают профили из хромансиля или алюминиевых сплавов. Площади сечений поясов лонжеронов изменяются по длине крыла.

При растяжении пояса разрушаются при напряжениях, меньших предела прочности материала, из-за ослабления сечения отверстиями под заклепки. За разрушающие напряжения принимают величину $\mathfrak{S}_{pa3p} \cong 0.9\mathfrak{S}_{b}$ (\mathfrak{S}_{b} - предел прочности материала конструкции).



Рис.6.

При работе поясов на сжатие разрушающими напряжениями являются критические напряжения местной потери устойчивости пояса (выпучивание одной из полок, рис.7). Общая потеря устойчивости (искривление оси) для поясов маловероятна, так как они в одной плоскости подкреплены стенкой, а во второй - общивкой.



Рис.7.

Стрингеры, в основном, нагружаются осевыми усилиями растяжения и сжатия. За разрушающие напряжения для растянутых стрингеров принимают величину, равную 0,9 \mathcal{G}_{g} ($\mathcal{G}_{\rho \alpha \delta \rho} \cong 0,9 \mathcal{G}_{g}$). При сжатии стрингера возможна как местная, так и общая потеря устойчивости. Поэтому за разрушающее напряжение стрингера следует принять меньшее из двух значений критических напряжений местной и общей потери устойчивости.

Критические напряжения для поясов и стрингеров можно определять по следующей полуэмпирической формуле:

$$\mathfrak{S}_{\mathsf{KP}} = \mathfrak{S}_{\mathsf{6}} \frac{1+\sqrt{2}}{1+\sqrt{2}}, \qquad (1)$$

где

 $\gamma = \frac{\sigma_{e}}{\sigma^{3}}$

Эйлерово критическое напряжение, определяемое по формулам строительной механики для пластин и стержней.

Для местной потери устойчивости:

$$\overline{O}_{\mu}^{3} = \frac{O,9\kappa E^{\mu}}{\left(\frac{\beta}{\beta}\right)^{2}}, \qquad (2)$$

Для общей потери устойчивости:

$$\overline{O}^{3} = \frac{m \mathcal{T}^{2} E}{\left(\ell/L\right)^{2}},$$
(3)

где m - коэффициент, зависящий от опорных условий:

m = I - для шарнирных опор;

m = 2 - для полузащемленных (приторцованных) опор;

m = 4 - для защемленных опор:

 стрингера между опорами, равная шагу нервюр: i = $\sqrt{\frac{J_{min}}{F_{J_{min}}}}$ - радиус инерции сечения стрингера; F___и F - минимальный момент инерции и площадь сечения стрингера.

Для учета поддерживающего влияния общивки момент инерции сечения стрингера вычисляют относительно оси х - х (рис.8).



Рис.8.

Рассмотрим совместную работу общивки с продольным набором. Скатую панедь можно принять как ряд пластин, подкрепленных ребрами (стрингерами, поясами лонжеронов).

Возьмем случай крепления стрингеров однорядным закленочным шком (рис9). Панель подвергается действию сжимающих усилий в одном напровлении. При напряжениях, равных боб происходит потеря устойчивости общивки. Так как жесткость стрингера несколько больше жесткости общивки, то это не приводит к значительным деформациям стрингера. Части общивки, прилегающие к стрингерам, не теряют устойчивости, а напряжения в них могут значительно



Рис.9.

превышать критические (для общивки). До потери устойчивости распределение сжимающих напряжений по ширине панели будет равномерным. После потери устойчивости происходит рост напряжений в прилегающих к стрингерам частях панели. Для практических расчетов условно полагают, что элементы общивки, прилегающие к стрингерам, шириной $\delta_{n\rho}$, работают с постоянными напряжениями \mathcal{G}_{max} (рис.9), а средняя часть панели совсем не воспринимает нагрузок. Таким образом, рассматривается фиктивный участок общивки шириной $\delta_{n\rho}$, в котором действуют постоянные напряжения \mathcal{G}_{max} . Величину $\delta_{n\rho}$ определим, приняв \mathcal{G}_{max} за критические напряжения фиктивного участка, т.е.

$$\mathfrak{S}_{\max}^{obu} = \mathfrak{S}_{\kappa\rho}^{\phi u \kappa m} = \frac{0, 9 \kappa E}{\left(\frac{\beta_{n\rho}}{\beta}\right)^2}$$

 $b_{np} = b_1 / \frac{O_{KP}}{G^{abut}}$

$$\widetilde{O}_{\max}^{o\delta\omega} = \frac{0, 9 \, \kappa \, E}{\left(\frac{b}{\delta}\right)^2 \left(\frac{b_{n\rho}}{b}\right)^2} = \frac{b^2}{b_{n\rho}^2} \, \mathfrak{S}_{\kappa\rho}^{o\delta\omega} ;$$

NIU

где $\mathfrak{S}_{\kappa\rho}^{\delta\omega}$ - критическое напряжение рассматриваемой части общивки шириной \mathfrak{b} , определяемое по формуле (2). Коэффициент К следует принять равным 4, как для свободно опертой пластинки. Назовем отношение $\frac{\mathfrak{b}_{\kappa\rho}}{\mathfrak{b}} = \varphi$ редукционным коэффициентом общивки, или

3-7806

коэффициентом приведения. Из предыдущей формулы получим для φ следующее выражение:

$$\varphi = \sqrt{\frac{\Theta_{k\rho}^{\delta bu}}{\Theta_{max}^{\delta bu}}} .$$
(4)

Подставив значение ${\mathfrak G}_{\kappa\rho}^{\sigma\delta\omega}$, найдем окончательно:

$$\varphi = \frac{4.9\delta}{b} \sqrt{\frac{E}{G_{max}^{obu}}}$$
 (5)

В формуле (5) б_{мах} следует брать равным б_{стр.}, если одинаков материал для обшивки и стрингера. Если материал различный, то из условия совместности деформаций:

$$\mathcal{E}_{obu} = \mathcal{E}_{cmp}$$
. ИЛИ $\frac{\mathcal{G}_{max}^{obu}}{\mathcal{E}_{obu}} = \frac{\mathcal{G}_{cmp}}{\mathcal{E}_{cmp}}$

получим:

$$G_{max}^{o\delta\omega} = G_{cmp} \frac{E_{o\delta\omega}}{E_{cmp}}.$$
(6)

Усилие, воспринимаемое общивкой:

$$P_{o\delta\omega.} = \tilde{G}_{max}^{o\delta\omega} \varphi \delta \delta.$$
(7)

Подставив сюда значение б тах, получим:

$$P_{o\delta u} = \mathcal{O}_{emp} \frac{E_{o\delta u}}{E_{cmp}} \Psi B \delta'.$$

произведение $\frac{E_{o\delta w}}{E_{crr}} \varphi = \varphi'$ назовем редукционным коэффициентом, учитывающим редуцирование по напряжениям и модулям.

Тогда:

$$\mathcal{O}_{\delta u u} = \mathcal{O}_{c \tau \rho} \varphi' \delta \delta.$$
 (8)

Приравняем правые части выражений (7) и (8):

$$\mathfrak{S}_{max}^{o\delta\omega} \varphi = \mathfrak{S}_{emp} \varphi'$$

Воспользовавшись, наконец, соотношениями (4) и (6):

$$\widetilde{\mathcal{G}}_{cmp} = \frac{E_{o\delta \omega}}{E_{cmp}} \sqrt{\frac{\mathcal{G}_{\kappa p}^{o\delta \omega} E_{cmp}}{\mathcal{G}_{cmp} E_{o\delta \omega}}} = \mathcal{G}_{cmp} \varphi',$$

получим для редукционного коэффициента Ф следующее значение:

$$\varphi' = \sqrt{\frac{G_{\kappa\rho}^{\delta\omega} E_{\delta\omega}}{G_{cm\rho} E_{cm\rho}}}$$
 (9)

Напряжения в сжатых стрингерах при расчете крыла по разрушающим нагрузкам будут равны критическим. Поэтому в последнем выражении вместо \mathfrak{S}_{cmp} следует полагать $\mathfrak{S}_{cmp} = \mathfrak{S}_{kp}^{cmp}$. Тогда ширина полосы общивки, работающей с напряжениями стрингера, будет равна:

$$\theta_{n\rho} = \theta \sqrt{\frac{G_{\kappa\rho}^{o\delta\omega} E_{o\delta\omega}}{G_{\kappa\rho}^{crp} E_{cm\rho}}}.$$
 (10)

Этому значению впр соответствует приведенная площадь общивки:

$$F_{o\delta\omega}^{n\rho} = \delta \beta_{n\rho} . \tag{II}$$

В растянутой зоне общивка работает менее эффективно, чем пояса лонжеронов и стрингеры. Объясняется это некоторым выпучиванием общивки при изготовлении крыла и при действии на него воздушной нагрузки. Эффективность работы общивки в растянутой зоне зависит от ее толщины и учитывается редукционным коэффициентом Ψ_{ofu} , значения которого можно принять следующими:

8 мм	< I,0	I,0 + I,5	2,0
Yasu	0.8	0.85 + 0.9	I.0

§ 2. РАСЧЕТ КРЫЛА НА ПРОЧНОСТЬ

Определение нормальных напряжений при изгибе крыла

Понятие о методе редукционных коэффициентов

Рассмотрим нагруженное крыло. Под действием внешней нагрузки оно изогнется и произвольно взятое сечение $\alpha - \alpha$ повернется относительно другого сечения b - b на некоторый угол Ψ (рис.IO). При этом продольные элементы крыла будут растягиваться или сжиматься. Опыты показывают, что поперечные сечения крыла при изгибе остаются плоскими. Следовательно, продольные деформации & элементов крыла по высоте сечения можно считать изменяющимися по закону плоскости.



Рис.10.

Если материал по всему сечению однородный и работает в пределах пропорциональности, т.е. подчиняется закону Гука, то напряжения б также изменяются по линейному закону (пунктирная линия на рис.IId), т.е. б = $E \cdot E_z$. В действительности материал крыла может быть неоднородным, элементы крыла могут работать за пределами пропорциональности, а в сжатой зоне – потерять устойчивость. В связи с этим диаграмма напряжений будет нелинейной (сплошная линия на рис.IIб). Чтобы можно было воспользоваться обычной формулой:

$$\mathbf{\vec{\Theta}} = \frac{\mathbf{M}_{\mathbf{x}}}{\mathbf{J}_{\mathbf{x}}} \mathbf{y} + \frac{\mathbf{M}_{\mathbf{y}}}{\mathbf{J}_{\mathbf{y}}} \mathbf{x}$$
(12)

для определения нормальных напряжений, применим прием, с помощью которого все элементы крыла приводят к одному материалу и к прямолинейной диагранме $\mathfrak{S}(\mathcal{E}_z)$. В курсе строительной механики самолета был рассмотрен мет.д редукционных коэффициентов для случая, когда все элементы работают в пределах пропорциональности, но изготовлены из различных материалов. В этом случае вместо истинного сечения в расчете фигурировало приведенное (редуцированное) сечение. Приведенная площадь сечения каждого элемента получалась умножением истинного сечения на редукционный коэффициент (ι -номер элемента): $F_{vit} = F_i \phi_i$,

где $\varphi_i = \frac{E_i}{E_o}$,

E. - модуль упругости материала, к которому приводилось сечение; E: - модуль упругости материала рассматриваемого элемента.



Puc.II.

Нормальные напряжения в элементах определялись по формуле:

$$\tilde{G}_{i} = \Psi_{i} \left(\frac{M_{x}}{J_{xx}} y + \frac{M_{y}}{J_{xy}} x \right).$$
 (13)

Формулой (13) можно воспользоваться и для случая, когда элементы крыла работают за пределами пропорциональности, т.е. имеют переменный модуль упругости Е. Величина редукционных коэффициентов в этом случае будет определяться аналогично предыдущему.

> Определение нормальных напряжений методом редукционных коэффициентов с использованием диаграмм деформаций

Исходными данными для определения нормальных напряжений методом редукционных коЭффициентов являются диаграммы деформаций элементов продольного набора, т.е. графики зависимости (5=5(٤) между напряжениями и деформациями.

Пусть требуется определить нормальные напряжения в сечении крыла, схема которого приведена на рис.I2. Будем считать известными величины изгибающих моментов M_{\star} и $M_{\rm V}$.

Примерный вид диаграммы деформаций для элементов лонжеронного крыла показан на рис.13. Общивку при определении нормальных напряжений приведем к продольному набору. Тогда сечение крыла представится в виде ряда сосредоточенных площадей $F_{\rm L}$, расположенных в центрах тяжести элементов продольного набора. При этом:

$$F_{i} = F_{i}^{\circ} + F_{o\delta u}^{h\rho}, \qquad (I4)$$

4-7806

- 13 -



- I4 -



где Е, - истинная площадь сечения с -ого элемента продольного набора (стрингера или пояса лонжерона);

 F_{odu}^{np} - приведенная к элементу продольного набора площадь сечения об-шивки ($F_{odu}^{np} = \delta b_{np}$).



Рис.13.

Все элементы продольного набора приведем к некоторому идеальному материалу, подчиняющемуся закону Гука при любых деформациях и имеющему модуль упругости Е. Диаграмма деформаций этого идеального материала приведена на рис.13 (пунктирная линия). Напряжения. соответствующие этой диаграмме, обозначены через 6. (і-номер элемента).

 $\Psi_{i} = \frac{G_{i}}{G_{ii}} = \frac{\varepsilon_{i} \varepsilon_{i}}{\varepsilon_{i} \varepsilon_{i}} = \frac{\varepsilon_{i}}{\varepsilon_{o}},$

где Е; - переменный модуль упругости материала элемен-Ta.

Так как значения φ_i для элементов сечения крыла не могут быть определены сразу, то пользуются методом последовательных приближений. В

качестве исходных значений для редукционных коэффициентов в первом приближении можно выбрать их значения при небольших деформациях, когда все элементы работают в пределах пропорциональности, т.е.:

$$\varphi_{i}^{(i)} = \frac{E_{i}}{E_{o}}$$
(15)

Дальнейший расчет проводится в следующем порядке:

I. Определяются редуцированные площади сечений всех элементов в первом приближении:

$$F_{2i} = F_i \cdot \varphi_i''$$

2. Определяется положение центра тяжести редуцированного сечения в произвольной системе координат \bar{x} , \bar{y} (ось \bar{x} желательно выбрать параллельно хорде, см.рис.12):

$$\bar{x}_{\tau} = \frac{\sum F_{\tau i} \cdot \bar{x}_{i}}{\sum F_{\tau i}}, \qquad \bar{y}_{\tau} = \frac{\sum F_{\tau i} \cdot \bar{y}_{i}}{\sum F_{\tau i}}.$$

3. Вычисляются моменты инерции редуцированного сечения относительно осей х и у, проходящих через центр тяжести сечения:

$$\mathcal{I}_{\mathbf{rx}} = \sum F_{\mathbf{ri}} \left[\mathbf{y}_{\mathbf{i}} \right]^2; \quad \mathcal{I}_{\mathbf{ry}} = \sum F_{\mathbf{ri}} \left[\mathbf{x}_{\mathbf{i}} \right]^2; \quad \mathcal{I}_{\mathbf{rxy}} = \sum F_{\mathbf{ri}} \cdot \mathbf{x}_{\mathbf{i}} \cdot \mathbf{y}_{\mathbf{i}}.$$

Здесь х. и У. - расстояния от осей у и х до центров тяжести редуцированных площадей элементов.

4. Находятся направления главных осей инерции сечения:

$$t_{g} 2\alpha = \frac{2J_{ixy}}{J_{iy} - J_{ix}}$$

5. Вычисляются моменты инерции редуцированного сечения относительно главных осей U и V (рис.12):

$$\begin{aligned} \mathcal{J}_{xu} &= \frac{1}{2} \left[\mathcal{J}_{xx} + \mathcal{J}_{xy} - \sqrt{\left(\mathcal{J}_{xy} - \mathcal{J}_{xx} \right)^2 + 4 \left(\mathcal{J}_{xxy} \right)^2} \right], \\ \mathcal{J}_{xv} &= \frac{1}{2} \left[\mathcal{J}_{xx} + \mathcal{J}_{xy} + \sqrt{\left(\mathcal{J}_{xy} - \mathcal{J}_{xx} \right)^2 + 4 \left(\mathcal{J}_{xxy} \right)^2} \right]. \end{aligned}$$

6. Определяются изгибающие моменты в сечении относительно главных осей U и U:

$$M_u = M_x \cos \alpha + M_y \sin \alpha$$
; $M_v = M_y \cos \alpha - M_x \sin \alpha$.

7. Определяются нормальные напряжения для всех элементов редуцированного сечения в первом приближении:

$$\mathcal{O}_{ri}^{(1)} = \frac{M_u}{J_{ru}} \, \mathcal{V}_i + \frac{M_v}{J_{rv}} \, \mathcal{U}_i \,,$$

где \mathcal{V}_i и \mathcal{U}_i – расстояния от главных осей инерции приведенного сечения до центров тяжести редуцированных площадей элементов.

8. Зная напряжения в элементах редуцированного сечения \mathcal{O}_{ii} , можно по диаграмме деформаций идеального материала (рис.13) определить для всех элементов относительные удлинения $\mathcal{E}_{ii}^{(r)}$. Но элементы приведенного сечения имеют те же деформации, что и истинные элементы. Это позволяет, зная $\mathcal{E}_{ii}^{(r)}$, определить по диагреммая деформаций элементов истинные напряжения $\mathcal{O}_{i}^{(r)}$ в первом приближении.

9. Определяются значения редуцированных коэффициентов во втором приближении по формуле

$$\varphi_{i}^{(2)} = \frac{G_{i}}{G_{\tau i}^{(0)}} .$$
 (16)

Далее расчет проводится по приведенной схеме. В результате определяются значения нормальных напряжений $G_{\iota i}^{(2)}$ для редуцированного сечения и истинные нормальные напряжения G_i во втором приближении. Аналогично проводятся вычисления напряжений в третьем и последующих приближениях. Расчет ведется до тех пор, пока напряжения G_i в двух следующих друг за другом приближениях не окажутся достаточно близкими.

Примечание. Если центральные оси хи у параллельны и перпендикулярны хорде, то угол \propto получается малым, порядка 1,5-2, и им можно пренебречь.

Приближенные методы редукционных коэффициентов

Рассмотренный нами метод (условно назовем его "точным") весьма громоздок и требует знания диаграмм для всех рассчитываемых элементов конструкции. Поэтому в практических расчетах, как правило, пользуются двумя приближенными методами, значительно упрощающими расчет.

<u>Первый метод</u>. Для всех элементов принимают определенные значения редукционных коэффициентов на основании испытаний, проведенных над анало гичными конструкциями. После выбора значений редукционных коэффициентов и определения приведенных площадей сечений элементов дальнейший расчет по этому методу ничем не отличеется от обычного расчета. Второй мелод. Это упрощенный метод последовательных приближений. При расчете используются упрощенные диаграммы деформаций Элементов. Полагают, что пояса лонжеронов следуют закону Гука при всех возможных нагрузках (рис.14). Все сечение приводится к дюралевым поясам (E_e=7·10⁵kr/см²).

Следовательно, как для растянутых, так и для сжатых дюралевых поясов редукционный коэффициент принимается равным единице (φ_n =I). Если пояса изготовлены из стали ЗОХГСА или стали другой марки, то, приводя материал пояса к дюралю, подучим для редукционного коэффициента сжатых и растянутых поясов значение:

$$\varphi_n = \frac{E_n}{E_n} = \frac{2.05 \cdot 10^6}{7 \cdot 10^5} = 2.93.$$

Считается, что растянутые стрингеры подчиняются закону Гука до разрушения. Следовательно, в растянутой зоне для дюралевых стрингеров $\varphi_{cre} = I.$

Для сжатой зоны считают, что стрингеры имеют линейную диаграмму деформаций до потери устойчивости. Следовательно, если напряжение не превышает критического, то для дюралевых стрингеров $\varphi_{cme} = 1$.

После потери устойчивости стрингера диаграмму деформаций представляют горизонтальной линией, полагая,

что с ростом деформаций напряжения в стрингере, потерявшем устойчивость, остаются равными О смр^{смр}. В этом случае редукционный коэффициент для сжатого стрингера будет равен:

$$\Psi_{i\,cmp} = \frac{G_{\kappa p}}{G_{\pi i}},$$

тде G_{гі} - напряжение в стринтере для редуцированного сечения. Общивка приводится к продольному набору так же, как и в пточном" методе. 5-7806





Окончательные значения напряжений находятся в результате последовательных приближений. При этом нужно иметь в виду, что в процессе приближений будет изменяться величина редукционных коэффициентов лишь для сжатых стрингеров. Редукционные коэффициенты для остальных элементов остаются без изменения. В качестве исходного значения для редукционных коэффициентов сжатых стрингеров можно принять $\varphi_{cmp} = I$. Дальнейший расчет проводится в порядке, изложенном для пточного" метода. Значения редукционных коэффициентов второго приближения для сжатых стрингеров определяются по формуле:

$$\varphi_{i\,cmp}^{(2)} = \frac{G_{\kappa p}}{G_{\tau i}^{(1)}}.$$

Если при подсчете по этой формуле для сжатого стрингера окажется, что $\varphi_{\rm icmp} > I$, то следует принять $\varphi_{\rm icmp} = I$.

В таком же порядке проводится расчет всех последующих приближений. Заканчивается расчет, когда значения редукционных коэффициентов сжатых стрингеров в последующем и предыдущем приближениях окажутся достаточно близкими.

Определение касательных напряжений при изгибе крыла

От действия перерезывающей силы в общивке и стенках лонжеронов возникают касательные напряжения. При этом из-за конусности крыла общивка и стенки лонжеронов будут воспринимать лишь часть перерезывающей силы. Поясним это подробнее.

Рассмотрим изгиб крыла относительно оси X - одной из главных осей инерции редуцированного сечения (рис.12).

удем приближенно считать, что изгибающий момент M_{x} воспринимается только поясами лонжеронов. Так как продольный набор расположен под некоторым углом γ к оси z, то осевые силы N в поясах лонжеронов дадут проекцию на ось $y - N_y$. Эти составляющие, как видно из рис.15, направлены в сторону, противоположную внешней нагрузке, и будут частично ее уравновешивать. Остальная часть внешней нагрузки будет уравновешиваться касательными напряжениями в общивке и стенках лонжеронов. Так как равнодействующая внешней нагрузки, приложенной к отсеченной части крыла, равна перерезывающей силе Q_y , то общивка и стенки лонжеронов будут воспринимать силу $Q_y^{(n)}$, равную:

$$Q_{y}^{P} = Q_{y}^{P} - \Delta Q, \qquad (17)$$

где Qy - расчетная перерезывающая сила с учетом конусности; Qy - значение расчетной перерезывающей силы, взятое с эпюры; ΔQy - проекция осевых усилий в поясах на плоскость сечения.

Величина Д определяется следующим образом. Полагают, что среднее значение осевой силы в поясах равно:

где
$$H = \frac{H_1 + H_2}{2}$$
 - средняя высота лонжеронов

Тогда
$$\Delta Q = 4N_y = 4N \sin \frac{3}{2}$$
.

Здесь $\gamma = \frac{\delta_1 + \delta_2}{2}$ - средний угол сходимости поясов переднего и заднего лонжеронов при виде по полету.

Отсюда:

$$\Delta Q = 4 \frac{M_x^P}{2H} \frac{1}{2} \gamma = -\frac{M_x^P}{H} \gamma,$$

и формула (17) запишется в следующем виде:

$$Q_{y}^{\prime P} = Q_{y}^{P} - \frac{M_{x}}{H} \gamma^{2}.$$
⁽¹⁸⁾

Сечение крыла представляет собой многозамкнутый контур (рис.II). Для определения касательных напряжений в таком контуре уравнений статики недостаточно. Задача оказывается статически неопределимой.

Рассмотрим случай простого изгиба крыла, т.е. случай, когда перерезывающая сила проходит через центр жесткости_сечения крыла. При простом изгибе поперечные сечения не поворачиваются вокруг оси Z, а лишь получают поступательные перемещения по направлению осей X и Y. Рассмотрим действие составляющей Q_y^{IP} , параллельной одной из главных осей инерции двухзамкнутого контура (хвостовую часть условно отбровим, рис.16).



Рис.15.



Рис.16.

Так как при простом изгибе отсутствует поворот сечения, то это условие можно записать так:

$$\alpha_{1} = \frac{1}{\Omega_{1}} \oint_{I} \frac{T}{G\delta} ds = 0; \qquad (19)$$

$$\alpha_{2} = \frac{1}{\Omega_{2}} \oint_{\underline{i}} \frac{T}{G\delta} ds = 0; \qquad (20)$$

$$\alpha = \frac{1}{\Omega_1 + \Omega_2} \oint \frac{T}{G\delta} \, ds = 0. \tag{21}$$

Здесь α_1 , α_2 и α - относительные углы закручивания контуров ABEA (первого), BCDE (второго) и ABCDEA.

Schnmem выражение для погонных касательных сил T. Для этого выберем _зе произвольные точки I и 2 (рис.I6) и будем считать, что касательные усилия в этих точках известны и равны соответственно X_4 и X_2 . Тогда в точке α касательное усилие будет равно:

$$T^{\alpha} = X_{4} + \frac{Q_{y}}{J_{2x}} S_{\tau x}^{(1-\alpha)};$$

в точке 6 :

$$T^{b} = \chi_{1} + \chi_{2} + \frac{Q_{y}^{\mu}}{J_{2x}} S_{\tau x}^{(1-2-6)};$$

и, наконец, в точке С :

$$\Gamma^{c} = X_{2} + \frac{Q_{y}}{J_{2x}} S_{\tau x}^{(2-c)}.$$

Эти зависимости можно объединить в одну, пригодную для любой точки сечения:

$$T = T_0 + T_1 \chi_1 + \overline{T}_2 \chi_2.$$
 (22)

Здесь

Т. - касательное усилие в рассматриваемой точке сечения в предположении, что в точках I и 2 касательные усилия равны нулю:

 $\overline{T}_1 = I$ в точках контура ABCDEA и $\overline{T}_1 = 0$ на стенке BE; $\overline{T}_2 = I$ в точках контура BCDE и $\overline{T}_2 = 0$ на остальном сечении. Эпюры Т. и Т. показаны на рис.17 и 18.

Как известно из курса строительной механики, Т. определяется по формуле:

 $T_{o} = \frac{Q_{y}}{\gamma} S_{zx}, \quad (23)$

где $\mathcal{J}_{r,r}$ - момент инерции приведенного сечения. Его значение

следует взять из последнего приближения расчета нормальных напряжений;

S_{1.7} - статический момент отсеченной части приведенного сечения:

> $S_{xx} = \sum F_{xi} y_i$ (24)

где у - расстояние от оси х до центра тяжести редуцированной площади і -ого элемента продольного набора.



Эпюра Т., построенная по (23) и (24), будет иметь ступенчатый характер, причем на участках между двумя элементами продольного набора

To= const . Примерный вид эпюры To приведен на рис.19.

Интегралы (20) и (21) вычисляются по контурам ВСДЕ и соответственно ABCDEA, в пределах которых величины $\overline{\Gamma}_2$ и $\overline{\Gamma}_1$ отличны от нуля и равны единице. Имея это в виду, умножим выражение (22) соответственно на T. и T, и подставим результат в выражения (21) и (20):

 $\frac{1}{\Omega_{1}+\Omega_{2}}\int_{\Omega_{1}}\frac{\overline{T}_{4}}{G\delta}(T_{0}+\overline{T}_{1}X_{1}+\overline{T}_{2}X_{2})ds=0,$







6-7806



- 22 -

Рис.19.

$$\frac{1}{\Omega_2} \int_{BCDE} \frac{\overline{T}_2}{G\delta} (T_o + \overline{T}_1 X_1 + \overline{T}_2 X_2) ds = 0$$

После преобразования получим:

 $\int_{ABCDEA} \frac{\overline{T_0}\overline{\overline{T_1}}}{G\delta} ds + X_{,} \int_{ABCDEA} \frac{\overline{\overline{T_1}}^2}{G\delta} ds + X_{,} \int_{ABCDEA} \frac{\overline{\overline{T_1}}\overline{\overline{T_2}}}{G\delta} ds = 0;$

 $\int_{\text{BCDE}} \frac{\overline{T_o}\overline{T_z}}{G\delta} ds + X_1 \int_{\text{BCDE}} \frac{\overline{T_1}\overline{T_z}}{G\delta} ds + X_2 \int_{\text{BCDE}} \frac{\overline{T_z}^2}{G\delta} ds = 0.$

Эти уравнения можно переписать в следующем виде:

 $\Delta_{10} + \delta_{11} X_1 + \delta_{12} X_2 = 0; \qquad (25)$

$$\Delta_{20} + \delta_{21} X_1 + \delta_{22} X_2 = 0.$$
(26)

Здесь

$$\Delta_{10} = \int_{ABCDEA} \frac{\overline{T_0} \overline{\overline{T_1}}}{G\delta} dS, \qquad \Delta_{20} = \int_{BCDE} \frac{\overline{T_0} \overline{\overline{T_2}}}{G\delta} dS; \qquad (27)$$

$$\delta_{11} = \int_{ABCDEA} \frac{\overline{T}_{1}^{2}}{G\delta} dS, \quad \delta_{12} = \delta_{21} = \int_{ABCDEA} \frac{\overline{T}_{0}\overline{T}_{2}}{G\delta} dS, \quad \delta_{22} = \int_{BCDE} \frac{\overline{T}_{2}^{2}}{G\delta} dS. \quad (28)$$

При вычислении коэффициентов (27)-(28) нужно иметь в виду следующее. Модуль сдвига G элементов общивки меньше модуля сдвига материала, из которого она изготовлена. На величину этого модуля влияет ряд факторов. Она зависит от кривизны общивки, ее толщины. Осредненные значения модуля сдвига общивки при нагрузках, близких к разрушающим, приведены на рис.20.



Рис.20.

При практических расчетах следует привести сечение к одному модулю сдвига G_o , положив $G \delta = G_o \delta_{\tau}$. Назовем отношение $\frac{G}{G_o} = \Psi$ редукционным коэффициентом общивки. Обычно принимают $G_o = I \cdot I0^5$ кг/см². Значения редукционных коэффициентов можно определять из следующей таблицы:

Участок крыда	ab	: Bc	cd	de	ef	fa	ce	Bf
Construction and a second s	Critical Descention in	CONSUMPTION OF COMPANY	CONFERENCE ADDRESS	CONCIMUM DO DISTU	and the second s	GENOLOGICAL STREET	4000740094000000	Charlen Collins and Charlen Collins of Charlen Coll
W.	:0,8	:1,2	I	I,3	I,8	I,3	2,9	:2,9
4	•	•	•	0	•	0	•	0
								wine starts entry sould limite

Произведение $\bigcup \delta = \delta \tau$ представляет собой приведенную толщину общивки при ее работе на сдвиг. Множитель $\frac{1}{G_c}$, как величина постоянная, может быть вынесен за знак интегралов (27) - (28) и опущен из-за однородности уравнений (25-26). Тогда

$$\Delta_{10} = \oint \frac{\overline{T_o}\overline{\overline{I}_1}}{\delta_{\tau}} ds; \qquad \delta_{11} = \oint \frac{\overline{\overline{I}_1}^2}{\delta_{\tau}} ds \qquad (29)$$

И Т.Д.

В практических расчетах интегралы (29) заменяют конечными суммами, имея в виду постоянство касательных усилий на участке общивки крыла между соседними стрингерами. В результате можно прийти к следующим расчетным формулам:

$$\Delta_{10} = \sum T_o \bar{T}_i \frac{\ell_i}{\delta \tau_i} ; \qquad (30)$$

$$\Delta_{20} = \sum T_o \bar{F}_2 \frac{\ell_i}{\delta \tau_i}; \qquad (31)$$

$$\delta_{11} = \sum \bar{I}_{4}^{2} \frac{\ell_{i}}{\delta r_{i}} ; \qquad (32)$$

$$\delta_{12} = \delta_{21} = \sum \overline{T}_1 \overline{T}_2 \frac{\ell_i}{\delta r} ; \qquad (33)$$

$$\delta_{22} = \sum \bar{\mathsf{T}}_{2}^{2} \frac{\ell_{i}}{\delta_{2}}$$
(34)

Решив систему (25)- (26), найдем X_1 и X_2 и определим погонную касательную силу в любой точке контура по формуле (22). Примерный вид эпюры Т приведен на рис.21.



Рис.21.

Определение координат центра жесткости сечения крыла

Центром жесткости называется точка приложения равнодействующей всех касательных сил при изгибе крыла. Равнодействующая этих усилий равна перерезывающей силе с учетом конусности Q_y^{IP} . Найдем точку ее приложения. Для этого приравняем момент равнодействующей относительно произвольно выбранной точки сумме моментов сил составляющих относительно той же точки:

$$\bar{x} = \frac{1}{Q_{y}^{\prime P}} \oint T_{P} ds, \qquad (35)$$

25 -

где \bar{x} - расстояние от линии действия силы Q_y до произвольно выбранного полюса (рис.22);

- Т погонные касательные силы в сечении крыла при простом изгибе:
 - длина перпендикуляра, опущенного из полюса 0 на направление лействия погонных касательных сил Т.



Рис.22.

При вычислении интеграла (35) сечение, как и при определении T, разбиваем на участки. В пределах каждого участка сила T= const . Будем считать, что на каждом участке погонные касательные силы действуют не по контуру, а по прямой, соединяющей центры тяжести стрингеров, ограничи – вающих участок. Тогда:

$$\bar{\mathbf{x}} = \frac{1}{Q_{\mathbf{y}}^{\mathbf{i}P}} \sum T_{\mathbf{i},\mathbf{i}+1} l_{\mathbf{i},\mathbf{i}+1} \beta_{\mathbf{i},\mathbf{i}+1}$$

Для упрощения вычислений выразим ℓ и ρ через декартовы координаты центров тяжести стрингеров. При этом за полюс удобно принять центр тяжести приведенного сечения (точка 0).

Момент силы $T_{i,i+1} \ell_{i,i+1}$ относительно точки 0 равен сумме моментов от горизонтальной и вертикальной составляющей силы:

$$T_{i,i+1} \ell_{i,i+1} p_{i,i+1} = T_{i,i+1} \ell_{i,i+1} (y_i \cos d + x_i \sin d).$$

DMC.23 BMAHO, 4TO

Из

$$l_{i,i+1} \cos d = x_{i+1} - x_i = \Delta x_{i,i+1}$$



Рис.23.

 $l_{i,i+1} \text{ sind } = y_i - y_{i+1} = -(y_{i,i+1} - y_i) = -\Delta y_{i,i+1}$

Отсюда

 $\mathsf{T}_{i,i+1} \ell_{i,i+1} \mathcal{P}_{i,i+1} = \mathsf{T}_{i,i+1} (\mathcal{Y}_i \Delta \mathcal{X}_{i,i+1} - \mathcal{X}_i \Delta \mathcal{Y}_{i,i+1}).$

Тогда формула (35) для определения координат центра тяжести запишется в следующем виде:

$$\bar{x} = \frac{1}{Q_{y}^{IP}} \sum T_{i_{1}i_{1}i_{1}} (y_{i} \Delta x_{i_{1}i_{1}} - x_{i} \Delta y_{i_{1}i_{1}i_{1}}).$$
(36)

Здесь \bar{x} - расстояние от произвольно выбранного полюса до центра изгиба.

По высоте сечения положение центра жесткости можно приближенно принять на половине высоты профиля, если сечение не имеет вырезов.

Определение крутящего момента относительно центра месткости сечения крыла

Крутнций момент относительно центра жесткости сечения возникает от нормальных к хорде составляющих погонной воздушной нагрузки о , , п бозд. от погонных массовых сил крыла q и от массовых сил агрегатов крыла P_{iarp}^{ρ} (рис.24). Погонный крутящий момент относительно центра жесткости в любом сечении определится из выражения (рис.25):

$$m_{z}^{P} = q_{n \ 6033}^{P} (x_{w} - x_{g}) + q_{n \ k p}^{P} (x_{\tau} - x_{w}).$$
(37)

Здесь Х - расстояние от носка сечения до центра давления;

𝑥_ж - расстояние от носка сечения до центра жесткости;

х, - расстояние от носка сечения до центра тяжести сечения крыла.



Рис.24.



Рис.25.



Рис.26.

Массовые силы агрегатов, расположенных в крыле, дают сосредоточенный момент относительно центра жесткости сечения, равный

$$\Delta M_{azp}^{P} = P_{azp}^{P} (x_{azp} - x_{H}), \quad (38)$$

где \mathcal{X}_{arp} - расстояние от носка до центра тяжести агрегата.

Интегрируя эпюру m_z и учитивая сосредоточенные моменты от массовых сил агрегатов, получим крутящий момент относительно центра жесткости:

$$M_{KP} = \int_{\ell_{P}}^{\infty} m_{z}^{P} dz + \sum \Delta M_{a2P}^{P}.$$
 (39)

Примерный вид эпюр т₂ и М_{кр}показан на рис.26.

Оценка прочности элементов сечения крыла

Прочность сечения крыла будем оценивать, вычисляя для элементов сечения так называемый коэффициент избытка прочности 2, которым будем называть отношение разрушающего напряжения элемента к расчетному значению напряжения. Для того, чтобы была обеспечена прочность крыла, коэффициент избытка прочность крыла, коэффициент прочность крыла, коэффициент избытка прочность крыла, так как крыло будет перетяжеленным. Для нормально спроектированного крыла $\eta = 1 \div 1/2$.

Для растянутого пояса лонжерона за разрушающее напряжение принимают величину Бразр. = 0,9 Б6.

Отсюда

$$l=\frac{0.9G_{B}}{G_{nogea}},$$

(40)

где Бисеса - расчетное значение напряжения в поясе лонжерона.

Для сжатого фрезерованного пояса и пояса из прессованных профилей разрушающее напряжение также равно 0,9 G_8 , вследствие чего коэффициент избытка прочности будет определяться по формуле (40). Если сжатый пояс лонжерона изготовлен из гнутых профилей, то разрушающее напряжение будет равно местному критическому ($G_{\rho\alpha3\rho} = G_{\kappa\rho}^{M}$), а коэффициент избытка прочности определится из равенства:

$$l = \frac{G_{KP}^{m}}{G_{nogca}}$$
 (41)

Общивка крыла и стенки лонжеронов проверяются только на сдвиг. Коэффициент избытка прочности будет равен:

$$\eta = \frac{\tau_{\rho a_{3\rho}}}{\tau}$$
 (42)

Здесь \mathcal{T} - расчетное значение касательного напряжения в общивке или стенке лонжерона, определяемое формулой:

$$\tau = \frac{1}{\delta} \tag{43}$$

(44)

Разрудающие касательные напряжения можно принять равными:

для общивки

$$\mathcal{T}_{pa3p.\ o\delta u} = \frac{\mathcal{O}_{6\ o\delta u}}{-3},$$

для стенок лонжеронов

$$p_{\alpha 3p. cm} = \frac{\overline{O}_{6 cm}}{2}$$

Коэффициент избытка прочности растянутых стрингеров:

$$\eta = \frac{\mathcal{G}_{b}^{cmp}}{\mathcal{G}_{cmp}}, \qquad (45)$$

где 🗇 с - предел прочности стрингера;

б_{стр.} - расчетное значение напряжения в стрингере.

Для сжатого стрингера разрушающее напряжение равно минимальному критическому С мил, откуда имеем:

$$\eta = \frac{\overline{\mathcal{O}_{\kappa\rho \ cmp.}}}{\overline{\mathcal{O}_{cmp.}}}$$
 (46)

Определение деформаций крыла

Обеспечение надлежащей жесткости крыла является одним из основных требований, предъявляемых к конструкции.

Под действием воздушных и массовых сил крыло деформируется. Перемещение каждого сечения крыла можно представить (рис.27) в виде линейного смещения центра жесткости (\bar{x} и \bar{y}) и поворота относительно центра жесткости (Θ). Линейные смещения центра жесткости вызываются изгибом крыла, а поворот сечений – действием крутящего момента.



Рис.27.

Рассмотрим изгиб крыла относительно оси Х. Для определения прогиб воспользуемся дифференциальным уравнением упругой линии, рассматривая крыло как консольную балку:

$$\frac{d^2 y}{dz^2} = \pm \frac{M_x}{E_o J_{\tau x}}$$
(47)

Знак в этом уравнении зависит от направления оси у : если она направлена вверх, то берется знак плюс.

Так как уравнение (47) действительно для конструкции, изготовленной из одного материала, подчиняющегося закону Гука, то момент инерции и здесь следует вычислять не для истинного, а для приведенного к модулю Е сечения.

Разделим в каждом сечении изгибающий момент М_жна изгибную жесткость

Е. J_{rx} и назовем это отношение приведенным моментом (рис.28).





Определение перемещений сведется к интегрированию дифференциального уравнения:

$$\frac{d^2 y}{dz^2} = M_{np} , \qquad (48)$$

которое удобно проводить методом трапеций.

Первое интегрирование дает

$$\varphi = \frac{dy}{dz} = \int M_{np} dz + C_1. \qquad (49)$$

Постоянная интегрирования C_1 определяется из граничного условия. Если в начале координат имеется заделка, то при Z = 0 угол поворота сечения $\varphi = 0$. Отсюда получаем, что $C_1 = 0$.

Для вычисления интеграла (48) длину консоли разбиваем на ряд интервалов ∆ Z;. При этом:

$$\varphi = \sum_{i=1}^{j} M_{np} \, \mathrm{d} z \, .$$

Интеграл J Mnp dz равен заштрихованной площади эпюры, показанной на рис.28в, которую приближенно можно принять за площадь трапеции. Тогда:

$$\varphi = \sum \frac{M_{i-1} + M_i}{2} \Delta Z_i$$
 (50)

Суммирование ведется от заделки до рассматриваемого сечения. По результатам расчета строится эпюра ϕ (рис.28г).

Повторным интегрированием уравнения (48) получим прогиб:

$$y = \int \varphi dz + C_2$$

Учитывая, что в начале координат y = 0, и применяя метод трапеций, окончательно получим:

$$y = \sum \frac{\varphi_{i-1} + \varphi_i}{2} \Delta Z_i .$$
 (51)

Суммирование, как и прежде, проводим от заделки до рассматриваемого сечения.

Для определения угла закручивания сечений крыла Θ относительно оси жесткости вычислим сначала относительные (или погонные) углы закручивания \prec . Если сечение крыла представляет собой многозамкнутый контур, то, учитывая большую жесткость нервюр в своей плоскости, погонные углы закручивания следует определять по относительному углу закручивания одного из контуров:

$$\alpha = \frac{1}{2 \Omega_{1} G_{o}} \left[T_{1} \sum_{I} \frac{\ell_{i,i+1}}{\delta_{\tau(i,i+1)}} - T_{2} \frac{\ell_{I-\overline{u}}}{\delta_{\tau(\overline{u}-\overline{u})}} \right].$$
(52)

Порезультатам расчета строим эпору погонных углов закручивания. Угль/ закручивания сечений Θ получаем из равенства:

$$\theta = \int \alpha \, dz + C_3$$

Так как в начале координат $\Theta_o = 0$, то $C_3 = 0$. Применяя метод трапеций, находим:

$$\Theta = \sum \frac{\alpha_{i-1} + \alpha_i}{2} \Delta Z_i .$$
 (53)

Суммирование проводится от начала координат до рассматриваемого сечения (рис.29).



Рис.29.

§ 3. ПРОЕКТИРОВОЧНЫЙ РАСЧЕТ КРЫЛА

Целью проектировочного расчета является подбор сечений основных силовых элементов крыла, исходя из условий их работы. В каждом сечении крыла должны быть известны изгибающий момент, крутящий момент и перерезывающая сила, которые по-разному воспринимаются элементыми крыла.

В зависимости от степени участия силевых элементов и, в первую очередь, общивки в работе на изгиб конструктивные схемы крыльев могут быть разделены на две категории: лонжеронные и моноблочные. К лонжеронным относятся такие, у которых основная долн изгибающего момента воспринимается поясами лонжеронов, а сравнительно тонкая, слабо подкрепленная общивка, главным образом, воспринимает крутящий момент и поперечную силу (рис. 1).

В моноблочных (кессоных) крыльях, в отличие от лонжеронных, роль поясов лонжеронов в работе крыла на изгиб невелика и площади их сечений соизмеримы с площадями стрингеров. Относительно толстая, хорошо подкрепленная стрингерным набором общивка полноценно работает как на изгиб, так и на кручение. Эти крылья имеют больщую жесткость на изгиб и кручение.

При выборе конструктивной схемы крыла следует учесть, что для легких самолетов моноблочная схема нецелесообразна, так как она в весовом отношении менее выгодна. Для самолетов с полетным весом 25-30 тонн весовая выгодность лонжеронного и моноблочного крыльев примерно одинакова.

Проектировочный расчет двухлонжеронного крыла

Пусть задан профиль проектируемого крыла (рис.30). Из конструктивных соображений и условий наивыгоднейшей работы лонжеронов определяем положение переднего и заднего лонжеронов крыла (обычно передний лонжерон расположен на расстоянии 20-30 % хорды от носка профиля, задний - на 60--70 %).Расстояние между стрингерами выбирается с таким расчетом, чтобы поверхность крыла не имела недопустимой ребристости, которая может получиться как при изготовлении крыла, так и за счет выпучивания общивки



Рис.30.

между стрингерами в полете. Практически расстояние между стрингерами ℓ принимается порядка 100-200 мм. На основании статистических данных намечаем положение центра тяжести и центра жесткости сечения крыла \mathfrak{X}_{π} . Можно считать центр тяжести расположенным на расстоянии 42+45 %, а центр жесткости – на расстоянии 38+40 % хорды от носка сечения, т.е.

 $x_{\tau} = (0,42\pm0,45)$, $x_{\pi} = (0,38\pm0,4)$ в. Для упрощения расчетов полагаем, что линия центров жесткости сечений – прямая.

Определение толщины обшивки

Так как крутящий момент воспринимается, в основном, обшивкой, то ее толщину определяют из работы на кручение. При этом принимается во внимание расчетный случай, дающий наибольший крутящий момент. Если продиль крыла безмоментный ($\mathcal{C}m_{\bullet}=0$), то наибольший крутящий момент будет в случае "В", если же $\mathcal{C}m_{\bullet}\neq 0$, то наибольший момент может оказаться в случае "С".

Эпюра погонных касательных сил при кручении двухлонжеронного врыла имеет вид, показанный на рис.3I. Из этой эпюры видно, что касательные силы, действующие по стенке лонжерона, практически не участвуют в передаче крутящего момента. Поэтому можно полагать, что сечение крыла представляет собой однозамкнутый контур (рис.32), для которого

$$T_{obm} = \frac{M_z}{2\Omega}$$

(54)



Рис.31.



Рис.32.

Зная Тобщ, находим толщину обшивки:

δ_{οδω} = <u>Τοδω</u> τ_{οδω} ραзρ.

Подбор стрингеров и поясов лонжеронов

Сечения элементов продольного набора подбирают, исходя из наиболее тяжелого для изгиба расчетного случая (случай А или А'). Для выбранного расчетного случая строят эпюры перерезывающих сил Q_y и изгибающих моментов M_x относительно оси, параллельной хорде.

При изгибе крыла внутренние силы упругости образуют в сечении крыла пару сил (рис.33). Плечо пары сил можно приближенно принять равным:





$$H = \mu \frac{H_1 + H_2}{2}$$
 (56)

(55)

Коэффициент μ показывает, насколько расстояние между центрами тяжести поясов меньше габаритной высоты лонжеронов. Так у тавровых поясов $\mu = 0.95$. Равнодействующие сил N в растянутой и сжатой зонах будут равны:

$$N = \frac{M_z}{H}$$
 (57)

В лонжеронном крыле значительная часть изгибающего момента воспринимается поясами лонжеронов. При этом доля изгибающего момента, приходящегося на пояса лонжеронов, определяется коэффициентом "К" распределения осевой силы между поясами лонжеронов, с одной стороны, и стрингерами и общивкой, с другой.

Подбор сечений элементов продольного набора начнем с растянутой зоны. Пусть в растянутой зоне пояса лонжеронов воспринимают осевую силу:

$$N_n = \kappa N.$$
 (58)

Коэффициентом "К" можно задаваться, или определять его значения по формуле:

$$K = \frac{\frac{1-\frac{1}{f}}{f}}{1-\frac{E_{n}}{E_{o\delta u}} - \frac{G_{\kappa p}}{G_{n}}},$$
(59)

где ⁴ - коэффициент безопасности для рассматриваемого расчетного случая. ⊖^{ствр}

Зависимость коэффициента К от отношения $\frac{-\kappa p}{G_{\Lambda}}$ для крыла, у которого материал поясов лонжеронов – сталь ЗОХГСА, материал стрингеров – дюраль, приведена на рис.34. Из условий минимального веса $\mathbb{G}_{\kappa p}^{\kappa m}$ может быть принято равным пределу пропорциональности \mathbb{G}_{n} , а значения \mathbb{G}_{Λ} по тем же соображениям принимают равным пределу прочности материала \mathbb{G}_{ϵ} . Так, для $\mathbb{G}_{\kappa p}^{\epsilon m p} = \mathbb{G}_{n} = 28 \ \mathrm{kr/mm}^{2}$, $\mathbb{G}_{\Lambda} = \mathbb{G}_{6} = 150 \ \mathrm{kr/mm}^{2}$ по формуле 59 получим К = 0.785.



Для лонжеронных крыльев следует принимать значение K = 0,7÷0,0^{*)}. Будем полагать, что при изгибе сечения крыла остаются плоскими. Напряжения в поясах будут пропорциональны расстоянию от нейтральной оси до пояса. Если приближенно считать, что нейтральная ось при изгибе проходит через середины высот лонжеронов, то

$$\frac{\widetilde{O}_{1n}}{\widetilde{O}_{2n}} = \frac{H_1}{H_2} \tag{60}$$

ИЛИ

$$\mathfrak{S}_{2\pi} = \mathfrak{S}_{1\pi} \frac{\mathsf{H}_2}{\mathsf{H}_1},$$

где G_{in} , G_{2n} - напряжения в растянутых поясах соответственно переднего и заднего лонжеронов.

Будем считать сечения поясов пропорциональными высотам лонжеронов, т.е.

$$\frac{F_{1n}}{F_{2n}} = \frac{H_1}{H_2} .$$
 (61)

Тогда

 $F_{2n} = F_{1n} \frac{H_2}{H_1}$ (62)

Осевая сила $N_{i\eta}$, воспринимаемая поясом переднего лонжерона, будет равна:

$$N_{1n} = \mathcal{O}_{1n} \cdot F_{1n},$$

а для осевой силы $N_{2\pi}$, воспринимаемой поясом заднего лонжерона, получим:

$$N_{2n} = \mathcal{O}_{2n} \cdot F_{2n} = \mathcal{O}_{in} \cdot F_{in} \left(\frac{H_2}{H_1}\right)^2.$$

Отсюда имеем

$$N_{1n} + N_{2n} = \overline{O}_{1n} F_{1n} \left[1 + \left(\frac{H_2}{H_1} \right)^2 \right] = K N.$$

Тогда потребная площадь сечения растянутого пояса переднего лонжерона будет равна:

$$F_{1n} = \frac{\kappa N}{0.96 g^{noge} \left[1 + \left(\frac{H_2}{H_1} \right)^2 \right]},$$
(63)

^{*)} Формула (59) была получена в работе "Выбор конструктивных параметров крыла", выполненной на кафедре прочности летательных аппаратов студентами Е.Ульяновым, С.Вернером и Л.Кудюровым под руководством доцента А.С.Мостового.

а потребная площадь сечения растянутого пояса заднего лонжерона определится из равенства (62).

Зная потребные площади F_{1n} и F_{2n} , выбираем по сортаменту подходящий тип и размеры профилей. Выбранные сечения профилей могут быть несколько отличны от потребных. При отсутствии в сортаменте подходящих профилей следует запроектировать сплошные фрезерованные пояса. Обозначим сечения подобранных поясов через F_{1n} и F_{2n}^{*} .

В растянутой зоне поясами лонжеронов может быть воспринята следующая.

$$N_{n} = 0.95_{g}^{nogc} \left(F_{1n}^{o} + \frac{H_{2}}{H_{1}} F_{2n}^{o} \right).$$
(64)

Часть осевой силы N должна восприниматься стрингерами и общивкой. Будем учитывать, в запас прочности, работу стрингеров и общивки лишь в межлонжеронной части крыла, полагая при этом, что нормальные напряжения в общивке и стрингерах изменяются по линейному закону (см.рис.30).

Осевая сила, воспринимаемая общивкой, равна площади эпюры на рис.30, помноженной на толщину общивки. Однако нужно учесть, что в растянутой зоне тонкая общивка работает неполноценно из-за выпучивания от производственных дефектов и от местной воздушной нагрузки. Поэтому толщину обшивки следует умножить на редукционный коэффициент, значения которого приведены в таблице на стр.II.

Тогда для осевой силы, воспринимаемой обшивкой, получим:

$$N_{o\delta u.} = \frac{O_1 + G_2}{2} B \delta \Psi_{o\delta u.},$$

где б. – нормальное напряжение в общивке у переднего лонжерона; б. – нормальное напряжение в общивке у заднего лонжерона; в. – расстояние между лонжеронами.

Учитывая, что

$$G_2 = G_1 \frac{H_2}{H_1}, \qquad G \leq 0.9G_{\mathcal{B}},$$

имеем

$$N_{o\delta\omega} = 0,45 \, \Theta_{\delta}^{o\delta\omega} \left(1 + \frac{H_2}{H_1}\right) B \, \delta \, \varphi_{o\delta\omega} \,. \tag{65}$$

Обозначим через т число стрингеров в межлонжеронной части растянутой зоны крыла. Осевая сила, воспринимаемая стрингерами межлонжеронной части крыла, равна:

$$N_{cTP} = \sum_{i=1}^{m} F_{cmP} \tilde{\mathcal{O}}_{i \ cmP} = F_{cmP} \sum_{i=1}^{m} \tilde{\mathcal{O}}_{i \ cmP}$$

Так как мы предположили, что напряжения в стрингерах изменяются по линейному закону, а расстояния между ними одинаковы, то

$$N_{cmp} = F_{cmp} \frac{G_1 + G_2}{2} m = 0.45 G_6^{cmp} \cdot F_{cmp} \left(1 + \frac{H_2}{H_1}\right) m.$$
(66)

С другой стороны,

$$N_{cmp} = N - N_n - N_{obu.}$$
(67)

Приравнивая два последних выражения, найдем площади сечения стрингеров:

$$\sqrt{F_{cmp}} = \frac{N - N_n - N_{o\delta \omega}}{0,45 \mathcal{O}_{g}^{cmp} \left(1 + \frac{H_z}{H_1}\right) m}$$
(68)

Зная потребную площадь стрингера, подбираем по сортаменту тип и размеры профиля F_{max} .

Будем считать, что в сжатой зоне сечения стрингеров и расстояния между ними такие же, как и в растянутой зоне. Тогда расчет сжатой зоны сведется к определению сечений поясов лонжеронов.

Приведем общивку в сжатой зоне к стрингерам:

$$F_{cmp+o\delta\omega} = F_{cmp}^{\circ} + F_{o\delta\omega}^{np} = F_{cmp}^{\circ} + \delta \delta_{np} .$$
(69)

При разрушающих напряжениях в стрингерах приведенная ширина общивки определится по формуле (IO).

Полагая, что напряжения в стрингере равны критическим, получим для осевой силы, воспринимаемой стрингерами и общивкой:

$$N_{cmp+o\delta u} = \sigma_{kp. cmp} \cdot m \cdot F_{cmp. + o\delta u}.$$
(70)

Тогда осевая сила, которую должны воспринимать пояса лонжеронов, будет равна:

$$N_{nosc} = N - \mathcal{O}_{kp. cmp} \cdot \mathbf{m} \cdot \mathbf{F}_{cmp. + obull} \cdot$$
(71)

Аналогично растянутой зоне будем считать, что

$$\frac{\mathcal{O}_{1 c \mathcal{H}}}{\mathcal{O}_{2 c \mathcal{H}}} = \frac{\mathcal{H}_{1}}{\mathcal{H}_{2}}, \qquad \frac{\mathcal{F}_{1 c \mathcal{H}}}{\mathcal{F}_{2 c \mathcal{H}}} = \frac{\mathcal{H}_{1}}{\mathcal{H}_{2}},$$

где

F_{1 сж}, б_{1 сж} площадъ сечения и напряжение сжатого пояса переднего лонжерона;

F_{2 сж}, G_{2 сж} – площадь сечения и напряжение сжатого пояса заднего лонжерона.

Отсюда получим выражения для осевых сил в сжатых поясах в виде:

$$N_{1cm} = \mathcal{O}_{1cm} \cdot F_{1cm}, \qquad (72)$$

$$N_{2cm} = \mathcal{O}_{2cm} \cdot F_{2cm} = \mathcal{O}_{tcm} \cdot F_{1cm} \cdot \left(\frac{H_2}{H_1}\right)^2.$$
(73)

Учитывая равенства (71)-(73), имеем:

$$\mathfrak{S}_{\mathsf{tcm}} \cdot \mathsf{F}_{\mathsf{tcm}} \left[\mathsf{1} + \left(\frac{\mathsf{H}_2}{\mathsf{H}_{\mathsf{f}}} \right)^2 \right] = N - \mathfrak{S}_{\mathsf{K}\mathsf{p},\mathsf{cmp}} \cdot \mathsf{m} \cdot \mathsf{F}_{\mathsf{cmp},\mathsf{todur}}$$

Если пояса лонжеронов сплошные фрезерованные или изготовлены из прессованных профилей, то $\mathfrak{S}_{1\,c,w} = \mathfrak{S}_{g}^{nogc}$, и мы получим:

$$F_{1c,wc} = \frac{N - m \mathcal{O}_{KP}^{cmP} F_{cmP + o\delta u}}{\mathcal{O}_{6}^{nogc} \left[1 + \left(\frac{H_2}{H_1}\right)^2 \right]}; \qquad (74)$$

$$F_{2 cosc} = F_{1 cosc} \frac{H_2}{H_1}$$
 (75)

noge

Если пояса изготавливаются из гнутых профилей, то $\mathfrak{S}_{posp} = \mathfrak{S}_{\kappa p}$

Критические напряжения для поясов можно определить лишь при известной форме и размерах сечения. Поэтому потребные сечения поясов определяют в первом приближении по формулам (74)-(75), подбирают по найденным значениям F_{1cm} и F_{2cm} тип и размеры профилей F_{1cm}^* и F_{2cm}^* , после чего делают проверку на потерю устойчивости:

$$F_{1cm}^{o} \cdot \overline{G}_{1\kappa\rho}^{noge} + F_{2cm}^{o} \overline{G}_{2\kappa\rho}^{noge} \gg N - \overline{G}_{\kappa\rho}^{cmp} \cdot F_{cm\rho+o\delta\omega} \cdot M .$$
(76)

Подбор сечений элементов продольного набора производится по случаям A или A', при ю торых нижняя панель крыла растянута, а верхняя сжата. В случае D нижняя панель окажется сжатой, вследствие чего необходимо сделать проверку устойчивости панели по формуле (76). При этом нужно иметь в виду, что изгибающий момент для случая D меньше изгибающего момента случаев A ж A'. Приближенно можно считать, что $N^{D} = 0.5 N^{A}$. Если при проверке по случаю D условие (76) не выполняется, то элементы продольного набора в нижней панели следует усилить.

Определение толщины стенок лонжеронов

Толщину стенок лонжеронов определяем из расчета на сдвиг при изгибе. Считаем, что перерезывающая сила воспринимается только стенками лонжеронов.

Расчет проводим по случаям А или А', дающим наибольшую перерезывающую силу. Следует учесть, что в величину перерезывающей силы нужно внести поправку на конусность крыла.

Перерезывающую силу Q['] распределим между лонжеронами пропорционально их изгибной жесткости. Тогда будем иметь:

$$Q_{4}^{P} = Q_{y}^{P} \frac{(E\mathcal{I})_{1}}{(E\mathcal{I})_{4} + (E\mathcal{I})_{2}}; \qquad (77)$$

$$Q_{2}^{\prime} = Q_{3}^{\prime \prime} \frac{(EJ)_{2}}{(EJ)_{1} + (EJ)_{2}}$$
(78)

Здесь Q^P₁ и Q^P₂ - перерезывающие силы, приходящиеся соответственно на передний и задний лонжероны.

Средняя площадь сечений поясов переднего лонжерона:

$$F_{4} = \frac{F_{IP} + F_{1CM}}{2};$$

заднего лонжерона:

$$F_2 = \frac{F_{2p} + F_{2cose}}{2}$$

Тогда для моментов инерции лонжеронов можно написать приближенное равенство:

$$\mathcal{J}_1 = 2 \mathcal{F}_1 \left(\frac{\mathcal{H}_1}{2}\right)^2, \qquad \mathcal{J}_2 = 2 \mathcal{F}_2 \left(\frac{\mathcal{H}_2}{2}\right)^2.$$

Подставляя значения моментов инерции в равенства (77)-(78) и полагая, что все пояса изготовлены из одного материала, получим:

$$Q_{1}^{P} = Q_{y}^{IP} \frac{1}{1 + \frac{F_{2}}{F_{1}} \left(\frac{H_{2}}{H_{1}}\right)^{2}}; \qquad (.79)$$

$$Q_{2}^{P} = Q_{y}^{P} \frac{1}{1 + \frac{F_{1}}{F_{2}} \left(\frac{H_{1}}{H_{2}}\right)^{2}}$$
(80)

Можно эти выражения представить в виде:

$$Q_{1}^{P} = \frac{Q_{y}^{P}}{1 + \left(\frac{H_{z}}{H_{1}}\right)^{3}}; \qquad (81)$$

$$Q_{2}^{P} = \frac{Q_{3}^{P}}{1 + \left(\frac{H_{1}}{H_{2}}\right)^{3}} , \qquad (82)$$

подагая приближенно, что

 $\frac{F_1}{F_2} = \frac{H_1}{H_2}$ По величинам Q_1^P и Q_2^P определяются толщины стенок лонжеронов:

 $\delta_{1 \text{ cm}} = \frac{Q_1^P}{H_1 \cdot \tau_{\text{pasp. cm}}}$ $\delta_{2 \text{ cm}} = \frac{Q_2^P}{H_2 \cdot \tau_{\text{pasp. cm}}}$ (83)

и заднего

Если при расчете окажется, что стенка заднего лонжерона тоньше общивки, то следует принять $\delta_{2cm} = \delta_{obu}$, так как задняя стенка входит в замкнутки контур, воспринимающий крутящий момент.

Проектировочный расчет моноблочного крыла

Расчет моноблочного крыла, в основном, не отличается от расчета лонжеронного крыла, но последовательность его будет несколько иной. Так как конструктивно в моноблочном крыле имеются лонжероны, пояса которых несут некоторур долю осевой нагрузки, то коэффициент распределения осевой силы К между поясами лонжеронов и стрингерами с общивкой следует пренять равным 0,1+0,2.

Для того, чтобы определить площади стрингеров и общивки, составим выражение для редуцированной площади общивки и стрингера на шаге стрингера:

Отсюда

$$\delta_{np} = \delta_{o\delta\omega} \cdot \varphi_{o\delta\omega} + \frac{F_{cmp}}{b_{cmp}}$$
(85)

Можно принять редукционный коэффициент общивки $\Psi_{o\delta\omega}$ в растянутой зоне равным $\Psi_{o\delta\omega}$ = 0,9, а в сжатой зоне определять по формуле:

$$\rho_{o\delta \omega} = \sqrt{\frac{G_{\kappa\rho}^{o\delta\omega}}{G_{\kappa\rho}^{cm\rho}}}$$

Для любой панели (растянутой и сжатой) будет справедливо следующее выражение:

$$N - \kappa N = B \delta_{np} \frac{G_1 + G_2}{2}$$
 (86)

Для растянутой панели:

$$BS_{np} \cdot 0,45 \, \mathfrak{S}_{6} \left(1 + \frac{H_{2}}{H_{1}}\right) = N - \kappa N$$
 (87)

U

$$h_{np} = \frac{N - \kappa N}{B \cdot 0.45 \, G_{e} \left(1 + \frac{H_{2}}{H_{e}}\right)}$$

Зададимся отношением:

$$\frac{\delta_{np}}{\delta_{obus}} = 1,5 \div 2,0, \qquad (88)$$

причем, большее значение принимаем для тяжелых самолетов, меньшее - для легких, и определям из формули (88) толщину общивки. Далее, пользуясь выражением (85), найдем площадь стрингера.

Для скатой зоны:

$$\delta_{np} = \frac{N - \kappa N}{B \cdot 0.5 \, \mathcal{G}_{\kappa p}^{cmp} \left(1 + \frac{H_2}{H_1}\right)}$$
(89)

Здесь неизвестно критическое напряжение стрингера $G_{\kappa\rho}$. В первом приближении значение $G_{\kappa\rho}^{\rm crp(i)}$ можно принять равным 0,9 G_g . Далее определяем толцину общивки в первом приближение $\delta_{\delta \omega}^{(i)}$ и вычисляем значение ре-

дукционного коэффициента $\varphi_{of_{u}}^{(1)}$. Затем по формуле (85) определяем площадь стрингера F_{exp} и уточняем значение критического напряжения для стрингера – $\bigcirc_{\kappa\rho}^{cp(2)}$. После находим значения $\varphi_{of_{u}}^{(2)}$ и $\delta_{of_{u}}^{(2)}$ и т.д. Расчет продолжаем до тех пор, пока значения толщины общивни в предыдущем и последующем приближениях не окажутся достаточно близкими.

Стенки лонжеронов подбираются так же, как для лонжеронного крыла. После подбора толщины общивки се следует проверить на действие крутящего момента по случаю В или С, так же, как это делалось для лонжеронного крыла.

ЛИТЕРАТУРА

I. С.Н.КАН, Я.Г.ПАНОВКО. Элементы строительной механики тонкостенных конструкций. Оборонгиз, М., 1952.

2. С.Н.КАН, И.А.СВЕРДЛОВ. Расчет самолета на прочность. Оборонгиз,М., 1958.

3. В.Л.БЕЛЬСКИЙ, И.П.ВЛАСОВ, В.Н.ЗАЙЦЕВ, С.Н.КАН и др. Конструкция летательных аппаратов. Оборонгиз, М., 1965.

4. А.Б.ПРОТОПОПОВ, В.И.ЖУЛЕВ. Конструкция и работа частей самолета. Военное издательство Министерства Обороны СССР, М., 1958.

ОГЛАВЛЕНИЕ

§Ι	. НАЗНАЧЕНИЕ И РАБОТА ЭЛЕМЕНТОВ КОНСТРУКЦИИ КРЫЛА	3
	Работа элементов крыла от действуя воздушной нагрузки	3
	I to blackade use buse use of the use a second state	0
§ 2	2. РАСЧЕТ КРЫЛА НА ПРОЧНОСТЬ	II
	Определение нормальных напряжений при изгибе крыла	II
	Определение касательных напряжений при изгибе крыла	18
	Определение ксординат центра жесткости сечения крыла	24
	Определение крутящего момента относительно центра жест-	
	кости сечения крыла	26
	Оценка врочности элементов сечения крыла	28
	Определение деформаций крыла	30
§ 3	. ПРОЕКТИРОВОЧНЫЙ РАСЧЕТ КРЫЛА	33
	Проектировочный расчет двухлонжеронного крыла	34
	Проектировочный расчет моноблочного крыла	43
	ЛИТЕРАТУРА	46

- 47 -

Маргарита Викторовна ЗАЦЕНИНА

РАСЧЕТ НА ПРОЧНОСТЬ НЕСТРЕЛОВИДНОГО В

Учебно-методичесное пособие по курсу тельная механика и расчет самолета прочность"

> Редактор - А.И.КОНДРАТЬЕВА Корректор - И.Б.ГРИДИНА

Подписало в метать 22/X-68 г. ЕО 01143. Формат 60 х 84¹/₁₆. Объем 3 леч.листа. Тирах 750 экз. Куйбишевский авиационный институт им.С.П.Корол бышев, ул.Молодогжардеёская, 151.

Ротапрантный цех областной тенографии им.Мяги по нечата при Куйбилевском облисполноме, г.Куй "Венцема, 60. Цена 25 коп.