

УДК 621.77.001

## РАСЧЕТ УСИЛИЯ ДЕФОРМИРОВАНИЯ ПРИ ПЛАСТИЧЕСКОМ ФОРМОИЗМЕНЕНИИ ОТБОРТОВАННОГО ФЛАНЦА В ТРУБНОЙ ЗАГОТОВКЕ

*Докт. техн. наук, проф. ИСАЕВИЧ Л. А., канд. техн. наук, доц. СИДОРЕНКО М. И.,  
инженеры ГУРИНОВИЧ В. А., ШИМАНСКИЙ А. В.*

*Белорусский национальный технический университет*

Формообразование относительно широких фланцев в трубных заготовках проводится в большинстве случаев посредством их отбортовки, являющейся завершающей стадией процесса раздачи концов этих заготовок жестким инструментом [1–4]. В результате такой операции конец трубной заготовки подвергается раздаче под прямым или близким к нему углом [4, 5].

Для осуществления процесса раздачи по данной схеме в деформирующем инструменте необходимо иметь плавный переход от цилиндрической части к плоскости в виде торообразной поверхности (рис. 1а). Такая поверхность, естественно, копируется и в раздаваемой части заготовки, что в ряде случаев не допускается конструкцией получаемой детали.

С целью исправления указанного недостатка и обеспечения острой кромки между цилиндрическим отверстием и фланцевой частью толщину стенки заготовки заранее выбирают увеличенной. После этого за счет удаления избытка металла обработкой резанием получают деталь с острой кромкой в зоне перехода от фланца к цилиндрической полости заготовки. Однако при этом около 40 % металла уходит в стружку, что существенно снижает коэффициент его использования и приводит к повышению себестоимости изготовления деталей.

В связи с этим предложено техническое решение, суть которого сводится к тому, что после отбортовки по описанной выше схеме производят пластическое формоизменение торообразного участка заготовки за счет осадки ее цилиндрической части (рис. 1б).

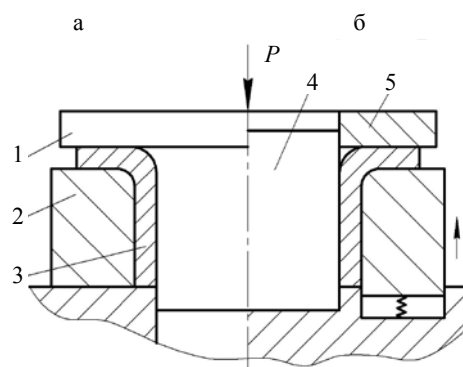


Рис. 1. Схемы: а – раздачи; б – осадки трубной заготовки; 1 – пуансон; 2 – матрица; 3 – заготовка; 4 – цилиндрический стержень; 5 – пресс-шайба

Полученную трубную заготовку с фланцем, перпендикулярным ее оси и имеющим торообразный переход к цилиндрической полости, устанавливают в подпружиненную матрицу, а внутрь заготовки вводят пуансон без торообразного перехода от торца ступени к цилиндру, состоящий из неподвижного цилиндрического стержня и подвижной пресс-шайбы.

При определении усилия, необходимого для формоизменения торообразного участка заготовки, процесс деформирования будем рассматривать как открытую прошивку фланца наружным диаметром  $D$  трубчатым прошивком, имеющим наружный диаметр  $d_1$ , а внутренний –  $d_0$ .

Уравнение равновесия для этого случая запишется в виде [6]

$$\frac{d\sigma_r}{dr} = -\frac{2\tau_k}{h}. \quad (1)$$

Здесь касательные напряжения на границе раздела осаживаемой части 1 (рис. 2) высотой  $h$  трубной заготовки, охваченной фланцем, и недеформируемого участка 2 трубы, заключенного между цилиндрическим стержнем и матрицей, принимаем максимальными  $\tau_k = \tau_{\max} = 0,5\sigma_T$ . Поэтому для решения дифференциального уравнения (1) возникает необходимость принять такой же величины касательные напряжения и на поверхности контакта заготовки с пресс-шайбой.

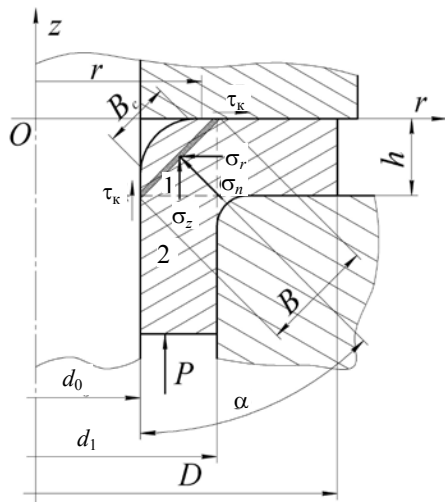


Рис. 2. Схема очага деформации при формоизменении торообразного участка

Тогда уравнение (1) примет вид

$$\frac{d\sigma_r}{dr} = -\frac{\sigma_T}{h},$$

а после разделения переменных и проведения интегрирования

$$\sigma_r = -\sigma_T \frac{r}{h} + c. \quad (2)$$

Постоянную интегрирования определим из граничных условий, согласно которым при  $r = \frac{d_1}{2}$  в соответствии с [6]  $\sigma_r = 1,1\sigma_T \ln \frac{D}{d_1}$ . Тогда

$c = \sigma_T \left( 1,1 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1}{2h} \right)$ . Подставив значение этой постоянной в выражение (2), получим

$$\sigma_r = \sigma_T \left( 1,1 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{0,5d_1 - r}{h} \right). \quad (3)$$

Уравнение пластичности для данного случая имеет вид [6]

$$\sigma_z - \sigma_r = \sigma_T, \quad (4)$$

так как полагаем, что радиальные и тангенциальные напряжения в очаге деформации близки по своим значениям. Используя это условие, на основании уравнения (3) можно записать выражение для определения осевого напряжения

$$\sigma_z = \sigma_T \left( 1 + 1,1 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{0,5d_1 - r}{h} \right). \quad (5)$$

Радиальные (3) и осевые (5) напряжения могут вызвать пластическое формоизменение торообразного участка фланцевой части трубы. Такое формоизменение, в свою очередь, обусловлено действием нормального напряжения в площадке, равнонаклоненной к осям координат  $rOz$  (рис. 2) [6]:

$$\sigma_n = \sigma_r a_r + \sigma_z a_z. \quad (6)$$

Но поскольку в нашем случае  $a_r = a_z = \cos 45^\circ = \frac{\sqrt{2}}{2}$ , то в соответствии с (6) запишем

$$\sigma_n = \frac{\sqrt{2}}{2} (\sigma_r + \sigma_z). \quad (7)$$

Подставив в (7) значения  $\sigma_r$  и  $\sigma_z$  соответственно из выражений (3) и (5), получим

$$\sigma_n = \frac{\sqrt{2}}{2} \sigma_T \left( 1 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - 2r}{h} \right). \quad (8)$$

Анализируя последнее выражение, нетрудно заметить, что значение  $\sigma_n$  зависит от переменной  $r$ , которая изменяется в пределах  $\frac{d_0}{2} \leq r \leq \frac{d_1}{2}$ . При  $r = \frac{d_1}{2}$  величина  $\sigma_n$  будет минимальной, а при  $r = \frac{d_0}{2}$  — максимальной. Учитывая это, справедливо воспользоваться некоторым средним значением  $\sigma_n$ , т. е. отвечающим значению переменной  $2r = \frac{1}{2}(d_1 + d_0)$ . Тогда уравнение (8) примет вид

$$\sigma_{n\phi} = \frac{\sqrt{2}}{2} \sigma_{\tau} \left( 1 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} \right). \quad (9)$$

Для определения величины пластического формоизменения торообразного участка заготовки рассмотрим задачу о заполнении металлом углубления в деформирующем инструменте [7]. Выделим в очаге деформации элемент толщиной  $dn$ , выполненный в виде оболочки усеченного конуса (рис. 3).

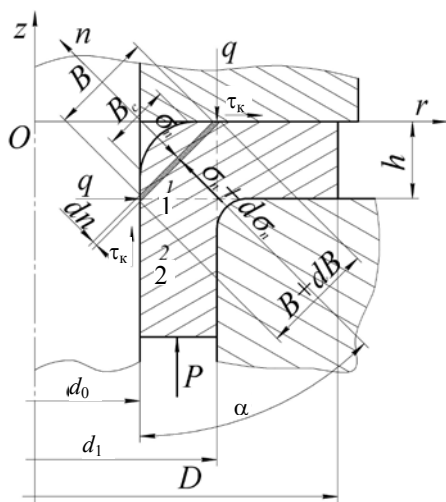


Рис. 3. Схема очага деформации при угловом смещении участка заготовки

Уравнение равновесия для единичной длины (в направлении, перпендикулярном плоскости чертежа) этого элемента запишем в виде

$$(\sigma_n + d\sigma_n)(B + dB) - \sigma_n B - 2q \frac{dn}{\cos \alpha} \sin \alpha = 0, \quad (10)$$

где  $\sigma_n$  – напряжение, действующее в направлении оси  $n$ , повернутой относительно оси  $Oz$  на угол  $\alpha = 45^\circ$ ;  $B$  – ширина выделенного элементарного сечения;  $q$  – нормальное напряжение, действующее на контакте между деформирующим инструментом и металлом в элементарном сечении.

В уравнении равновесия (10) не учитываются силы контактного трения, так как благодаря подвижной центральной части пуансона эти силы по отношению к выделенному элементу нейтрализуются из-за разной направленности.

Подставляя в (10) значение  $dn = \frac{dB}{2 \operatorname{tg} \alpha}$  и

пренебрегая бесконечно малыми величинами второго порядка, получим

$$d\sigma_n - (q - \sigma_n) \frac{dB}{B} = 0. \quad (11)$$

Будем считать деформацию в очаге затекания металла во впадину осесимметричной. Далее принимаем, что главные оси напряжений в рассматриваемом элементе соответствуют осям, повернутым относительно системы  $zOr$  на угол  $\alpha$ , а напряжения  $\sigma_n$  – близкими по своим значениям к тангенциальным напряжениям. В связи с этим можно воспользоваться уравнением пластичности в форме [6], т. е.  $\sigma_1 - \sigma_3 = \sigma_{\tau}$ , в котором

$$\sigma_1 = \frac{q \frac{dn}{\cos \alpha} \cos \alpha \pm \tau_k \frac{dn}{\cos \alpha} \sin \alpha}{dn}.$$

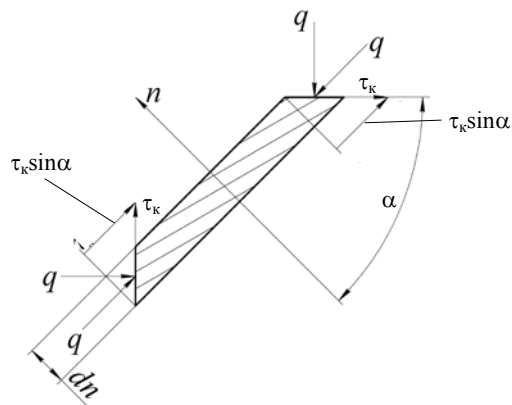


Рис. 4. Расположение составляющих контактных сил трения в выделенном элементе

Вторым членом в числителе можно пренебречь, во-первых, ввиду его малости по сравнению с первым, а во-вторых, из-за того, что в нижней части (рис. 4) выделенного элемента действующие вдоль него напряжения будут представлять сумму  $q + \tau_k \sin \alpha$ , а в верхней части – разность  $q - \tau_k \sin \alpha$ . Исходя из этого, очевидно, можно воспользоваться некоторым его средним значением, а именно  $\frac{q + \tau_k \sin \alpha + q - \tau_k \sin \alpha}{2} = q$ . В этом случае

$\sigma_1 = q$ , а  $\sigma_3 = \sigma_n$ . Таким образом, уравнение пластичности примет вид

$$q - \sigma_n = \sigma_T.$$

Подставляя данное выражение в уравнение (11), получим

$$d\sigma_n - \sigma_T \frac{dB}{B} = 0.$$

Разделим переменные  $d\sigma_n = \sigma_T \frac{dB}{B}$ , а затем проинтегрируем полученное выражение

$$\sigma_n = \sigma_T \ln B + C. \quad (12)$$

Постоянную интегрирования найдем из граничных условий, согласно которым при  $B = B_c$ , т. е. на свободной поверхности,  $\sigma_n = 0$ . Отсюда  $C = -\sigma_T \ln B_c$ . После подстановки постоянной интегрирования в уравнение (12) получим выражение для расчета напряжения углового прессования

$$\sigma_{ny} = \sigma_T \ln \frac{B}{B_c}. \quad (13)$$

Приравняем из двух решений (9) и (13) значения напряжений соответственно  $\sigma_{ncp}$  и  $\sigma_{ny}$ , так как они действуют в одном и том же направлении. На этом основании можно записать

$$\frac{\sqrt{2}}{2} \left( 1 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} \right) = \ln \frac{B}{B_c}.$$

Решим данное равенство относительно искомой величины

$$B_c = \frac{B}{\exp \left[ \frac{\sqrt{2}}{2} \left( 1 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} \right) \right]}. \quad (14)$$

По (14) произведен расчет параметра  $B_c$  при формоизменении фланца толщиной 12 мм с наружным диаметром  $D = 375$  мм из трубы, имеющей наружный диаметр  $d_1 = 294$  мм и внутренний  $d_0 = 270$  мм. В результате такого расчета при  $B = h/\sin 45^\circ = 17$  мм находим значение  $B_c = 2,83 = 2\sqrt{2}$  мм. При этом фаска по-

лучается равной  $2 \times 45^\circ$ . При меньшем значении  $B_c$  необходимо увеличить сопротивление фланца радиальной деформации.

Из уравнения (14) определим, на сколько нужно увеличить выражение, стоящее в круглых скобках:

$$B_c = \frac{B}{\exp \left[ \frac{\sqrt{2}}{2} \left( 1 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} + x \right) \right]}.$$

Отсюда величина

$$x = \frac{2}{\sqrt{2}} \ln \frac{B}{B_c} - 1 - 2,2 \ln \frac{D}{d_1} - \frac{d_1 - d_0}{2h}. \quad (15)$$

В соответствии с (15) определим значение искомой величины, которое для случая  $B_c = 1,6\sqrt{2}$  мм, что соответствует фаске  $1,6 \times 45^\circ$ , составляет  $x = 0,317$ . Далее введем параметр  $x$  в уравнение (9), представив его в виде

$$\sigma_{ncp} = \frac{\sqrt{2}}{2} \sigma_T \left( 1 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} + x \right). \quad (16)$$

По данному уравнению рассчитаем для нашего случая значение  $\sigma_{ncp} = 2,02\sigma_T$ . При  $x = 0$  значение  $\sigma_{ncp} = 1,79\sigma_T$ .

Затем согласно (7) запишем

$$\sigma_{ncp} = \frac{\sqrt{2}}{2} (\sigma_z + \sigma_r).$$

Отсюда найдем величину

$$\sigma_z = \frac{2}{\sqrt{2}} (\sigma_{ncp} - \sigma_r).$$

Решая последнее выражение совместно с уравнением пластичности (4), определим

$$\sigma_z = \frac{1}{\sqrt{2}} \sigma_{ncp} + \frac{1}{2} \sigma_T, \quad (17)$$

а далее из этого же условия (4) найдем

$$\sigma_r = \frac{1}{\sqrt{2}} \sigma_{ncp} + \frac{1}{2} \sigma_T. \quad (18)$$

Подставив в (18) найденное ранее значение  $\sigma_{ncp}$ , получим  $\sigma_r = 0,92 \sigma_T$ . При  $x = 0$  значение  $\sigma_r = 0,77\sigma_T$ .

Поскольку значение радиального напряжения во фланце при  $x > 0$  больше, чем при  $x = 0$ , для достижения величины  $B_c = 1,6\sqrt{2}$  мм требуется дополнительный подпор периферии фланца. С этой целью предложено ввести упорный буртик в матрице для ограничения радиального течения фланца от центра к периферии (рис. 5). Это позволит направить течение металла в сторону заполнения полости, образованной заготовкой, цилиндрической и плоской частями пуансона.

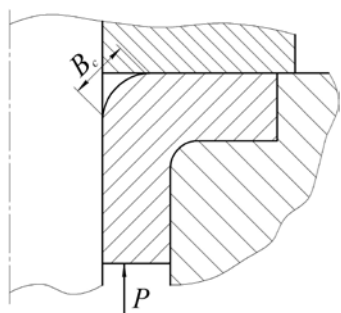


Рис. 5. Конструкция матрицы с ограничением радиального течения фланца

Из уравнения (15) найдем значения переменной  $x$  для разных значений  $B_c$ .

Таблица 1

Зависимость параметра  $x$  от величины  $B_c$

$B_c$ , мм	$2\sqrt{2}$	$1,6\sqrt{2}$	$\sqrt{2}$
$x$	0	0,317	0,981

Далее, решая совместно (16) и (17), определим

$$\sigma_z = \frac{1}{2} \sigma_T \left( 2 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} + x \right). \quad (19)$$

По данному уравнению рассчитаем относительную величину осевых напряжений  $\sigma_z$  для разных значений  $B_c$  и построим соответствующий график.

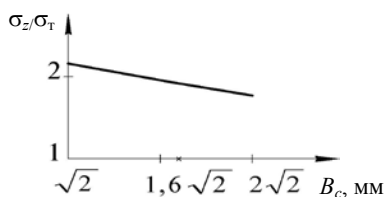


Рис. 6. Зависимость осевых напряжений от величины параметра  $B_c$

Из графика видно, что с уменьшением величины  $B_c$  растут значения осевых напряжений.

Для определения усилия деформирования при пластическом формоизменении торообразного участка в заготовке будем считать распределение осевого напряжения по толщине стенки ее трубной части близким к равномерному. Тогда усилие деформирования можно представить как

$$P = \sigma_z \pi \frac{d_1^2 - d_0^2}{4}. \quad (20)$$

Если рассматривать данный процесс как открытую прошивку фланца трубчатой заготовкой с наружным диаметром  $d_1$ , то фланец и сама заготовка являются как бы разделенными по цилиндрической поверхности диаметром  $d_1$ . Поэтому дополнительно следует учесть усилие, расходуемое на сдвиг металла, возникающий на этой поверхности:

$$P_c = \frac{1}{2} \sigma_1 \pi d_1 h. \quad (21)$$

Тогда общее усилие деформирования составит

$$P_0 = P + P_c. \quad (22)$$

Подставив в (22) значения составляющих  $P$  и  $P_c$  соответственно из выражений (20) и (21), с учетом уравнения (19) окончательно запишем

$$P_0 = \frac{1}{2} \pi \sigma_T \left[ \frac{d_1^2 - d_0^2}{4} \left( 2 + 2,2 \ln \frac{D}{d_1} + \frac{d_1 - d_0}{2h} + x \right) + d_1 h \right]. \quad (23)$$

В соответствии с полученным выражением на графике (рис. 7) показано изменение усилия формоизменения в зависимости от величины переходной кромки  $B_c$  при деформировании трубной заготовки с ранее заданными параметрами из стали 30 при температуре 900 °С. Предел текучести для этой стали при заданной температуре согласно [8] составляет 80 МПа.

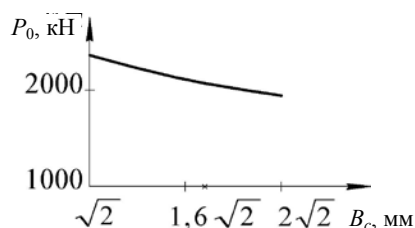


Рис. 7. Зависимость усилия формоизменения переходной кромки от ее величины

Из графика следует, что даже для достижения минимальной величины переходной кромки  $B_c$ , обеспечивающей фаску  $1 \times 45^\circ$ , достаточно пресса с номинальным усилием 2500 кН.

### ВЫВОД

Предложенная методика расчета усилия деформирования при пластическом формообразовании фланца в трубной заготовке с заранее заданной величиной поверхности перехода от стенки трубы к фланцу позволяет выбрать пресс соответствующего номинального усилия.

### ЛИТЕРАТУРА

1. Романовский, В. П. Справочник по холодной штамповке / В. П. Романовский. – Л.: Машиностроение, 1971. – 782 с.
2. Зубцов, М. Е. Листовая штамповка / М. Е. Зубцов. – Л.: Машиностроение, 1980. – 432 с.
3. Попов, Е. А. Основы теории листовой штамповки / Е. А. Попов. – М.: Машиностроение, 1968. – 284 с.
4. Ершов, В. И. Совершенствование формоизменяющих операций листовой штамповки / В. И. Ершов, В. И. Глазков, М. Ф. Каширин. – М.: Машиностроение, 1990. – 312 с.
5. Особенности формообразования пластическим деформированием фланца в трубной заготовке / Л. А. Исаевич [и др.] // *Металлургия*. – Минск: Наука и техника, 2005. – Вып. 29. – С. 157–164.
6. Сторожев, М. В. Теория обработки металлов давлением / М. В. Сторожев, Е. И. Попов. – М.: Машиностроение, 1977. – 423 с.
7. Исаевич, Л. А. Способ повышения усталостной прочности и долговечности малолистовых рессор / Л. А. Исаевич, Д. М. Иваницкий // *Металлургия*. – Минск: Наука и техника, 2005. – Вып. 29. – С. 148–157.
8. Третьяков, А. В. Механические свойства металлов и сплавов при обработке давлением / А. В. Третьяков, В. И. Зюзин. – М.: Metallurgy, 1973. – 224 с.

Поступила 22.02.2007

УДК 621.891.8

## ВОДОРОДОСТОЙКИЕ ЗАЩИТНЫЕ МАТЕРИАЛЫ ДЛЯ ДЕТАЛЕЙ ТРЕНИЯ МАШИН И ОБОРУДОВАНИЯ, РАБОТАЮЩИХ В ТЕХНОГЕННЫХ ВОДОРОДСОДЕРЖАЩИХ СРЕДАХ

*Доктора техн. наук, профессора ШЕЛЕГ В. К., ПРИСЕВОК А. Ф.*

*Белорусский национальный технический университет*

**Термодинамический анализ адсорбции и абсорбции водорода металлами**, а также результаты многочисленных экспериментальных и теоретических исследований систем «металл – водород» свидетельствуют о том, что водород растворяется в окта- и тетраэдрах кристаллической решетки металлов в ионизированном состоянии, накапливается в порах и других дефектах кристаллической решетки в молекулярной форме, вступает в химическое взаимодействие с различными элементами и

фазами, имеющимися в металлах и сплавах, а также адсорбируется внутри металла на поверхностях микрополостей, пор, микротрещин и т. п. и сегрегирует на несовершенствах кристаллической решетки. В зависимости от условий насыщения водородом и природы сплавов будут преобладать те или иные формы состояния водорода в металлах, между которыми существует динамическое равновесие. Различные формы существования водорода в стали подтверждаются опытами фракционного опреде-