

7 - 6 Математическое моделирование процесса погружения конического индентора в вязко-пластичные среды

ХОСОИ В.Д., КАРИЧЕВ В.А., ГОРБАТОВ А.В., КОЛЫШИН Ю.В., ШИРИКОВ В.Ф.
Московский технологический институт мясной и молочной промышленности
ДАДУНАШВИЛИ А.А.
СКБ Проектприбор

для повышения выходов и улучшения качества продукции необходимо контролировать состояние мясного сырья на всех стадиях технологической обработки. Одной из реологических характеристик, которая обладает наибольшей чувствительностью к изменению технологических и механических факторов, является прецельное напряжение сдвига (в дальнейшем – ПНС). Наибольшее распространение получил метод измерения ПНС с помощью конического пластометра (пенетрометра) в связи со своей простотой и малыми затратами времени на измерения.

В настоящее время при расчете ПНС неразрушенной структуры вязкопластичных материалов используют зависимость, предложенную академиком П.А.Ребиндером

$$\Theta^k = k m_p h^{-2} \quad (1)$$

где Θ^k – ПНС неразрушенной структуры, Па; k – константа конуса, зависящая от угла его раствора 2α , град.; m_p – полезная масса прибора, кг; h – глубина погружения конуса в продукт, м.

Для вычисления константы K используют несколько выражений, полученных теоретически или экспериментальным способом. Однако некоторые из них сложны и малопригодны для инженерных расчетов. Кроме того, как было показано ранее /1/, эти формулы не дают хорошего соответствия с экспериментальными результатами измерения ПНС другими методами и требуют эмпирических поправок. Так, в работе /1/ предлагается определять ПНС по формуле

$$\Theta^k = K_1 K_2 m_p h. \quad (2)$$

где κ – константа, вычисленная по методике Н.Н.Аграната и М.П. Воларовича /2/:

$$\frac{1}{\kappa} = \pi \operatorname{tg}^2 \alpha \left\{ 2\alpha - 2(\sin \alpha + 1)^2 \ln [\sin \alpha / (\sin \alpha + 1)] + 1 - \operatorname{ctg} \left(\frac{\pi}{4} + \frac{\alpha}{2} \right) \right\} \\ \cdot (2 \sin \alpha + 1)^2 \ln [2 \sin \alpha / (2 \sin \alpha + 1)] + [\operatorname{ctg} (\pi/4 + \alpha/2) - \operatorname{ctg} (\pi/4 - \alpha)] \\ \cdot \operatorname{ctg}^2 (\pi/4 - \alpha) \ln [z / \operatorname{ctg} \alpha + 1] + \operatorname{ctg} (\pi/4 + \alpha/2) \cdot [\operatorname{ctg} (\pi/4 - \alpha) - (2 \sin \alpha + 1)] \right\}$$

а K_1 и K_2 – эмпирические поправки:

$$K_1 = 1 + (4 \operatorname{htg} \alpha / \alpha)^2 \quad (4) \quad K_2 = 0.83 (1.7 - \sin 2\alpha) \quad (5)$$

причем первая из них учитывает зависимость результатов измерения ПИС от размеров сосуда с вязко-пластичным сырьем (D – диаметр сосуда). Формула (2) дает хорошее соответствие величины ПИС со значениями, вычисленными другими методами в диапазоне углов 2α от 30° до 90° , в то же время это выражение ввиду его сложности малопригодно для инженерных расчетов константы конуса (3).

В настоящей работе получено несложное выражение для расчета ПИС, исходя из особенностей движения тела конической формы в вязкопластичной среде и при условии минимума эмпирических поправок.

Пусть пространство $x-y-z$ заполнено вязкопластичной средой. Конус веса P , размеры которого R (радиус основания) и H (высота) известны, погружается в вязко-пластичную среду (рис.1). Обозначим $h = h(\tau)$ глубину погружения конуса к моменту времени " τ " ($h(\tau)$ – непрерывная монотонно-возрастающая функция).

Составим уравнение конической поверхности. Из рис.1 следует, что

$$r = (R/H)(h-z) \quad (6) \quad \text{или} \quad z = h - (R/H)r \quad r = \sqrt{x^2 + y^2} \quad (7)$$

z – глубина погружения участка конуса с радиусом " r ". Объем погруженной части конуса равен

$$V_n = \frac{1}{3} \pi \tilde{r}^2 h \quad (8)$$

где $\tilde{r} = (R/H)h$ – радиус круга в сечении конуса поверхностью среды и, следовательно,

$$V_n = [\pi (R^2/H^2) h^3]/3 \quad (9)$$

если γ – удельный вес вязко-пластичной среды (который мы приближенно полагаем постоянным за все время погружения конуса), то на конус действует сила Архимеда, равная:

$$P_A = \pi \gamma (R^2 h^2 / H^2) / 3 \quad (10)$$

Пусть Θ – тормозящее усилие, приходящееся на единицу площади контакта конуса со средой, тогда сопротивление среды погружению конуса, т.е. сила бокового трения, действующая параллельно боковой поверхности конуса, равна:

$$P_t = F \Theta \quad (11)$$

где "F" – площадь соприкосновения конуса со средой, которая может быть легко найдена:

$$F = \pi (R/H) h \sqrt{R^2 h^2 / H^2 + h^2} \quad (12)$$

Кроме того, следует учесть распределение пластических деформаций в некотором объеме вблизи конуса (силы вязкого трения). Указанную силу будем учитывать коэффициентом " μ ", введенным в выражение (11). Величина μ , очевидно, должна зависеть от угла раствора конуса 2α и значения $\epsilon = \delta/\alpha$ (отношение диаметра сосуда со средой к диаметру погруженной части конуса – см./1/). Аналитическое определение сложно, и в дальнейшем этот коэффициент будет найден эмпирически.

Вышеизложенные соображения позволяют составить следующее уравнение движения (погружения) конуса в вязко-пластичной среде

$$(P/q)(d^2 h / d\tau^2) = P - \gamma_3 \pi \gamma (R^2 / H^2) h^3 - (\mu \pi R^2 / H) (\sqrt{R^2 + h^2} / H) \Theta \cos \alpha \quad (13)$$

где q – ускорение силы тяжести, m/c^2 .
легко видеть, что $t \operatorname{tg} \alpha = R/H$, и тогда $\cos \alpha = 1 / \sqrt{1 + t \operatorname{tg}^2 \alpha} = H / \sqrt{R^2 + H^2}$. Следовательно,

$$(P/q)(d^2 h / d\tau^2) = P - \gamma_3 \pi \gamma (R^2 / H^2) h^3 - \mu \pi R \Theta h^2 \quad (14)$$

Введем следующие обозначения:

$$(\pi \gamma / 3P)(R^2 / H^2) = 4\Phi; \mu \pi R \Theta / PH = 3\beta \quad (15)$$

Тогда уравнению (14) можно придать следующий вид:

$$d^2 h / d\tau^2 = q (1 - 4\Phi h^2 - 3\beta h^2) \quad (16)$$

Начальные условия для этого дифференциального уравнения второго порядка, если конус начинает погружение в среду из состояния покоя, следующие:

$$h(0) = 0; (dh/d\tau)_{\tau=0} = 0 \quad (17)$$

Для нахождения решения (16) при условиях (17) применим способ понижения порядка, приняв:

$$dh/d\tau = w \quad (18)$$

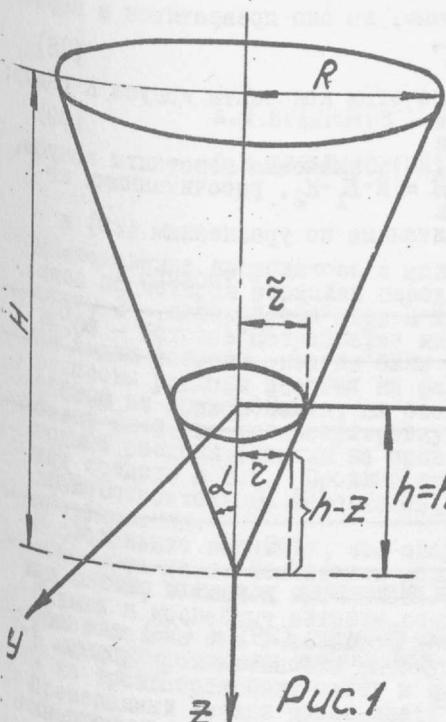


Рис. 1

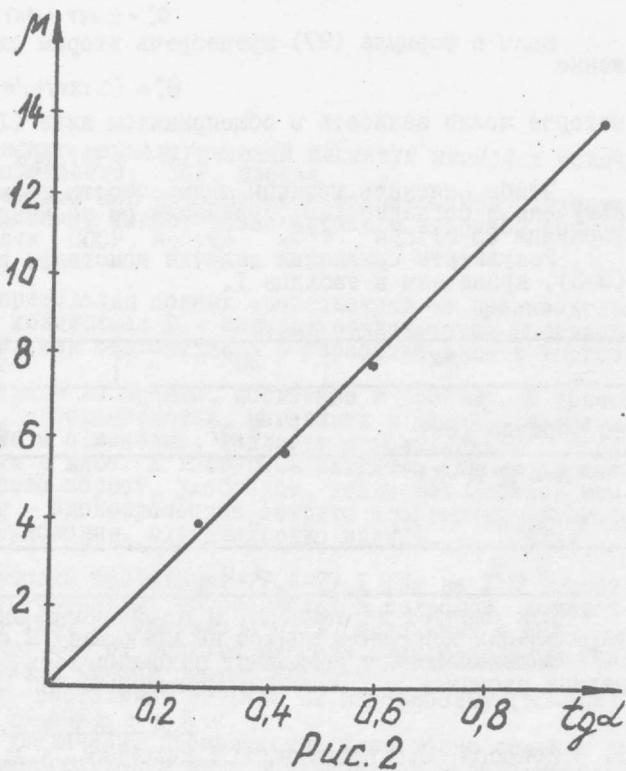


Рис. 2

где w — скорость погружения. Тогда $dw/dh = d^2h/dt^2$, и уравнение (16) примет вид:

$$w \frac{dw}{dh} = g(1 - 4\varphi h^3 - 3\beta h^2) \quad (18)$$

а начальное условие соответственно:

$$w(0) = 0 \quad (19)$$

Разделяя переменные в уравнении (18) и интегрируя его, получим:

$$w^2 = 2g(h - \beta h^3 - 4h^4) \quad (20)$$

так как согласно (19) произвольная постоянная равна нулю.

Если при $h = h_0$ скорость $w = w_0$ (величины h_0 и w_0 могут быть замерены экспериментально), то из (20) получим

$$w_0^2/2g = h_0 - \varphi h_0^3 - \beta h_0^4 \quad (21)$$

Учитывая (15), имеем

$$\mu \pi R \theta / 3RH = [h_0 - \alpha h_0^4 - (w_0^2/2g)]/h_0^3$$

и, следовательно:

$$\Theta = [3RH/(2\mu g \pi R)] [2g(h_0 - \varphi h_0^4) - w_0^2]/h_0^3 \quad (22)$$

Но определению в момент остановки конуса (т.е. при $w_0 = 0$) $\Theta = \Theta_0$. Тогда, согласно (22)

$$\Theta_0 = (3RH/\pi \mu R)(h_0^2 - \varphi h_0^4) \quad (23)$$

и подставляя φ из (15) и учитывая, что $R/H = \operatorname{tg} \alpha$, получим выражение для определения ПЧС:

$$\Theta_0 = (3g/\mu \operatorname{tg} \alpha)(m_p/h_0^2 - \pi g \operatorname{tg}^2 \alpha h_0/12g) \quad (24)$$

В этом выражении величина "μ" неизвестна. Для нахождения ее значений результаты расчетов по формуле (2) (которую считали эталонной) сравнивали со значениями вычисленными по уравнению (24), при условии $\mu = 1$.

Сравнение проводилось для углов раствора конуса 2α , равных 30° , 45° , 60° и 90° . При глубине его погружения в пределах от 0,01 до 0,04 м и $\mu = 1$, когда влиянием краевых эффектов можно пренебречь $\sqrt{1}$.

Оказалось, что в пределах одного угла раствора конусов разной массы при различных глубинах погружения коэффициент "μ" практически не меняется. В то время как его величина, как и ожидалось, зависит от значений 2α . На рис. 2 приведена зависимость $\mu = f(\operatorname{tg} \alpha)$. Из рисунка следует, что с достаточной точностью выполняется условие:

$$\mu = 13,5 \operatorname{tg} \alpha. \quad (25)$$

С учетом (23) выражение (24) примет вид $\Theta_0^h = (0,22g/\pi \operatorname{tg}^2\alpha)m_p/h_0^2 - \pi g \operatorname{tg}^2\alpha h_0/12g$ (26)

Подставив затем в (26) значение g и π , окончательно получим (27)

$$\Theta_0^h = (0,687/\operatorname{tg}^2\alpha)m_p h_0^{-2} - 0,0185\pi h_0$$
 (27)

Если в формуле (27) пренебречь вторым слагаемым, то она превратится в выражение

$$\Theta_0^h = (0,687/\operatorname{tg}^2\alpha)m_p h_0^{-2}$$
 (28)

которое можно записать в общепринятом виде (I). При этом константа конуса K равна:

$$K = 0,687/\operatorname{tg}^2\alpha$$
 (29)

Чтобы выяснить границы применимости формулы (28), значения константы конуса, полученные согласно (29), сравнили со значениями $K = K_1 \cdot K_2$, рассчитанными по формулам (3-5) при $\varrho > 5$.

Результаты сравнения величин констант, рассчитанных по уравнениям (29) и (3-5), приведены в таблице I.

Таблица I

2α	30°	45°	60°	90°
K по формуле (29)	9,57	4,02	2,06	0,687
$K = K_1 \cdot K_2$ по формулам (3-5)	9,40	4,10	2,10	0,670
$\delta, \%$	1,8	2,2	1,9	2,4

Как следует из таблицы, в описываемых экспериментальных условиях ошибка при определении константы конуса не превышает 2,4%.

Вышеизложенное позволяет рекомендовать простые формулы (29) и (30) для инженерных расчетов при массовых изменениях ПНС вязко-пластичных мясных продуктов.

Л и т е р а т у р а

1. В.Д.Косой, В.С.Катюхин, Ю.В.Колтыгин, А.А.Ариас. Уточнение расчета предельного

напряжения сдвига вязко-пластичных мясных продуктов. — Мясная индустрия ССР, 1982, № 5, стр. 34-37.

2. Н.Н.Агранат, М.И.Золарович. О вычислении ПНС дисперсных систем в опытах с коническим пластометром. — Коллоидный журнал, 1957, т.19, № 1.