

z. 2-M/2008 ISSN 0011-4561 ISSN 1897-6328

ИРИНА ПОСТНИКОВА, ВАЛЕРЬЯН БЛИНИЧЕВ*, ЯНУШ КРАВЧИК**

РАСЧЕТ ПРОЦЕССА ИЗМЕЛЬЧЕНИЯ ЧАСТИЦ ПРИ ИХ СТОЛКНОВЕНИИ В ПРОТИВОТОЧНЫХ СТРУЯХ

CALCULATION OF PROCESS OF CRUSHING OF PARTICLES AT THEIR COLLISION IN COUNTERFLOW JETS

Аннотация

В статье рассматривается процесс измельчения частиц твердого материала при их столкновении в противоположно направленных двухфазных высокоскоростных струях. Подробно проанализирован вопрос о вероятности столкновения частиц в ядре измельчения. Дано выражение для определения концентрации твердых частиц в любом сечении двухфазной струи. В статье рассматривается алгоритм определения гранулометрического состава частиц после измельчения их при столкновении двух противоположно направленных высокоскоростных двухфазных струй. Ключевые слова: измельчение, двухфазная высокоскоростная струя, ядро измельчения, гранулометрический состав

Abstract

In article process of crushing of particles of a firm material is considered at their collision in opposite directed two-phase high-speed jets. The question on probability of collision of particles in a nucleus of crushing is in detail analyzed. Expression for definition of concentration of firm particles in any section of a two-phase jet is given. In article the algorithm of definition Particle Size structure of particles after their crushing is considered at collision of two opposite directed high-speed two-phase jets.

Keywords: crushing, two-phase high-speed jets, a nucleus of crushing, particle size structure



К.т.н. доцент Ирина Постникова, д.т.н. профессор Валерьян Блиничев,

Ивановский Государственный Химико-Технологический Университет.

Д.т.н. профессор Януш Кравчик, Краковская Политехника.

В Ивановском государственном химико-технологическом университете на кафедре машин и аппаратов химических производств разработан аппарат комбинированного действия для одновременного проведения таких процессов, как обжиг минерального сырья в слое зернистого материала, измельчение твердых частиц в противоточных высокоскоростных струях, истирание продуктов обжига и измельчения в псевдоожиженном слое и разделение частиц по крупности в инерционном классификаторе [1-3].

При расчете аппаратов подобного типа необходимо определение вероятности столкновения частиц в противоточных струях, истекающих в слой псевдоожиженного зернистого материала, и нахождение фракционного состава частиц при измельчении.

А. И. Зайцев и Д. О. Бытев в [4] предлагают определять вероятность столкновения частиц в противоточных струях, зная вероятность свободного пробега частицей одного потока расстояния I во встречной струе.

Авторами доказано [11], что частицы попадают в струю только на начальном ее участке, где наблюдается максимальное падение давления рабочего газа. При этом частицы как бы проваливаются (подсасываются) в струю. Площадь подсоса частиц твердой фазы определяется зоной разрежения струи, которая представляет собой конус, ограниченный с одной стороны срезом напорного сопла, а с другой – координатой конца начального участка развития струи внутри псевдоожиженного слоя – X_{μ} .

С учетом изложенного, выражение для определения количества твердой фазы, попавшей в струю газа, можно записать в следующем виде

$$J_{me} = \left[\frac{2,276 \cdot \varphi_{1}^{2} - (1 + J_{np} / J_{z}) / 2,24}{\frac{1 + J_{np} / J_{z}^{p}}{2,24} - 0,5 \cdot \frac{F_{\kappa ou}}{\pi \cdot (r^{cn})^{2}} \cdot \frac{J_{np}}{J_{a}^{p}} - \frac{J_{np}}{J_{z}^{p}} \right] \cdot J_{z}^{p}$$
(1)

Здесь $F_{\kappa o \mu}$ – площадь поверхности конуса всасывания; J_c^p – расход рабочего газа в сопле; J_{np} – расход привлеченного в высокоскоростную струю газа из окружающего слоя; φ_1 – коэффициент скорости газа на начальном этапе развития струи; r^{cn} – радиус газового сопла. Методика расчета основных составляющих данного уравнения изложена в [11].

При выводе уравнения для определения вероятности столкновения воспользуемся схемой, изображенной на рис. 1.

Если принять в качестве допущения, что частицы, попадая в струю, двигаются затем порциями со скоростями, равными средней скорости движения частиц по сечению струи, то на каждом участке факела длиной ΔX будет находиться *n* штук частиц твердой фазы

$$n = n'' \cdot \Delta \tau \tag{2}$$

где n'' – количество частиц, поступивших в струю за единицу времени равную 1 секунде. Находим это количество, зная секундный массовый расход твердой фазы, поступающей в струю.



Рис. 1. Распределение частиц твердого материала в двухфазной струе Fig. 1. Distribution of particles of a firm material in two-phase jet.

$$n'' = \frac{6 \cdot J_{me}}{\pi \cdot d_{cp}^{3} \cdot \rho_{me}}$$
(3)

 $\Delta \tau$ – промежуток времени, за который частица проходит расстояние длиной ΔX .

$$\Delta \tau = \Delta X / W_{-\mathfrak{d}} \tag{4}$$

Здесь *W_{cp}* – средняя скорость частиц твердого материала по сечению струи на определенном отрезке оси распространения.

Тогда концентрация частиц по площади поперечного сечения струи выразится соотношением

$$C_F = n f_{ms} / F_{ms}^{\phi}$$
⁽⁵⁾

Значение F_{ms}^{ϕ} – полной площади поперечного сечения факела, в объеме которого движутся твердые частицы, не совпадает с F_{c}^{ϕ} – площадью поперечного сечения газового факела, т.к. угол раскрытия газового факела α больше, чем аналогичная характеристика факела твердых частиц – β . По данным [5] β составляет около 10°, в то время как α приблизительно 20-22°.

$$F_{me}^{\phi} = \pi \cdot r_{\phi}^{2}$$

$$r_{\phi} = b_{\mu} + (X_{\mu} - X_{\mu}) \cdot \mathrm{tg}\beta$$

$$f_{me} = \pi \cdot d_{cp}^{2} / 4$$
(6)

BIBLIOTEKA CYFROWA POLITECHNIKI KRAKOWSKIEJ

Примем также, что $\Delta X = d_{cp}$, т.е. пакет частиц за время $\Delta \tau$ проходит расстояние, равное среднему диаметру частиц. С учетом сказанного, после простых арифметических преобразований, получаем следующее выражение для C_F .

$$C_{F} = \frac{1.5 \cdot J_{me}}{W_{cp} \cdot F_{me}^{\phi} \cdot \rho_{me}}$$
(7)

Для рассмотрения процесса столкновения частиц в противоположно направленных двухфазных струях выделим в общем объеме аппарата так называемое «ядро столкновения» – смотри физическую модель аппарата рис. 2. Считаем, что вертикальная ось столкновения струй совпадает с геометрической осью симметрии аппарата, и процесс взаимопроникновения факелов газа и твердых частиц симметричен относительно данной оси, именуемой в дальнейшем «границей столкновения» – *i*.

Рассмотрим теперь непосредственно процесс столкновения частиц в противоточных струях, рис. 3.



Рис. 2. Физическая модель аппарата I – высоконапорная двухфазная струя; II – ядро столкновения противоточных струй; III – псевдоожиженный слой; IV – зона сепарации

Fig. 2. The physical model I – two-phase high-speed jets; II – a nucleus of crushing; III – fluidized bed; IV – separation zone

Очевидно, что на расстоянии X_i от среза сопла (определяемого из условия достижения частицей оптимальной для измельчения скорости), с учетом того, что противоположная струя симметрична первой, вероятность столкновения частиц



твердого материала друг с другом P_{Ci} при условии их равномерного распределения по сечению потока, будет равна арифметической сумме площадей поперечного сечения, занимаемых частицами в струе, т.е.

$$P_{Ci} = 2 \cdot C_F \tag{8}$$



Рис. 3. Схема к расчету вероятности столкновения



Учитывая, что двухфазные струи симметричны относительно границы столкновения *i*, будем рассматривать в дальнейшем распространение только левого потока внутрь встречной струи. Разделим факел по продольной координате на *j* участков, каждый из которых равен по длине среднему диаметру частиц.

С учетом того, что левый поток после прохождения границы столкновения расширяется, а правый, наоборот, сужается, радиусы факелов твердых частиц будут иметь неодинаковые размеры, что можно записать как

$$r_{\phi j}^{\text{\tiny Aee}} = r_{\phi i} + j \cdot d_{cp} \cdot \text{tg}\beta; \quad r_{\phi j}^{\text{\tiny npas}} = r_{\phi i} - j \cdot d_{cp} \cdot \text{tg}\beta$$
(9)

Соответственно

$$P_{Cj} = C_{Fj}^{\text{\tiny neb}} + C_{Fj}^{\text{\tiny npab}}; \quad C_{Fj}^{\text{\tiny neb}} = \frac{1, 5 \cdot J_{me}}{W_{cpi+j} \cdot F_{mej}^{\text{\tiny neb}} \cdot \rho_{me}}; \quad C_{Fj}^{\text{\tiny npab}} = \frac{1, 5 \cdot J_{me}}{W_{cpi-j} \cdot F_{mej}^{\text{\tiny npab}} \cdot \rho_{me}}$$
(10)

Из рисунка 3 видно, что на некотором удалении от границы столкновения потоков *i*, частицы периферийной зоны факела, движущиеся по наиболее удаленной от оси траектории, столкнутся с частицами, находящимися вне струи, сконцентрированными на границе противоположного факела. В околоструйном пространстве слой зернистого материала имеет довольно низкую порозность, частицы расположены близко друг к другу и образуют плотный слой, перемещающийся с малыми, по сравнению с частицами внутри струи, скоростями. Поэтому, можно считать, что вероятность столкновения с частицами слоя частиц двухфазного струйного потока будет равна единице, а разрушение последних при этом аналогично измельчению при ударе о неподвижную частицу. Скорость удара при этом будет равна скорости движения периферийных частиц.

Кроме периферийной зоны в факеле можно выделить центральное ядро частиц твердого материала, в котором они двигаются примерно с равными скоростями, и в котором разрушение будет определяться вероятностью столкновения частиц с движущимися частицами встречного потока. При этом скорость их соударения будет складываться из скоростей движения частиц в двух встречных потоках: $W_{cpi+j} + W_{cpi-j}$, а вероятность столкновения определяться по формуле (10).

Зону столкновения частиц во встречном потоке можно ограничить и рассматривать только, так называемое, ядро столкновения или измельчения.

Размеры этого ядра зависят от размеров факела, от диаметра частиц, их скорости, физико-механических характеристик измельчаемого материала, и по данным [6, 7] могут находиться в пределах 5-10 диаметров частицы от границы столкновения і в обе стороны от нее. Расчеты по предлагаемой модели показывают, что суммарная вероятность столкновения частиц в выделенном ядре приближается к 70%.

Для определения грансостава частиц после измельчения непосредственно в ядре столкновения используется матричная модель измельчения, подробно описанная В. Н. Блиничевым и другими авторами в [8-10].

$$\begin{bmatrix} F_{\kappa}(d_{1}) \\ F_{\kappa}(d_{2}) \\ \cdot \\ F_{\kappa}(d_{n}) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 - P_{p}(d_{1}) & & & \\ & 1 - P_{p}(d_{2}) & & \\ & & \ddots & & \\ & & & 1 - P_{p}(d_{n}) \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} F_{n}(d_{1}) \\ F_{n}(d_{2}) \\ \cdot \\ F_{n}(d_{2}) \\ \cdot \\ \cdot \\ P_{p}(d_{n}) \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} F_{n}(d_{1}) \\ F_{n}(d_{2}) \\ \cdot \\ \cdot \\ F_{n}(d_{n}) \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} F_{n}(d_{1}) \\ F_{n}(d_{2}) \\ \cdot \\ \cdot \\ F_{n}(d_{n}) \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} F_{n}(d_{1}) \\ F_{n}(d_{2}) \\ \cdot \\ \cdot \\ F_{n}(d_{n}) \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} 0 \\ \phi_{1}(d_{2}) & 0 \\ \cdot \\ \phi_{1}(d_{2}) & 0 \\ \cdot \\ \phi_{1}(d_{n}) & \cdot \\ \phi_{1}(d_{n}) & 0 \end{bmatrix}$$
(11)

Или в обобщенной форме

$$F_{\kappa}^{uzw}(d) = (1 - P_{p}(d)) \cdot F_{n}^{uzw}(d) + P_{p}(d) \cdot F_{n}^{uzw}(d) \cdot \varphi(d)$$
(12)

где вероятность разрушения

$$P_{p}(d) = 2 \cdot P(d) \cdot \sum_{i=1,j=1}^{j=n} P_{Cij}$$
(13)

Вероятность столкновения частиц в ядре измельчения P_{Cij} определяется по формуле (10). Вероятность измельчения частиц твердого материала P при их столкновении определяется по известной формуле

$$P = \frac{1}{(2 \cdot \pi)^{0.5}} \int_{-\infty}^{t} e^{-t/2} dt$$

$$t = 2.5 \cdot \lg W / W_{_{KP}}; \qquad W_{_{KP}} = 1.9 \cdot \left(\left[\left[\sigma \right] / \rho \right) \cdot 10^{-3} + 1 \right) / d_{_{CP}}^{_{0.48}}$$
(14)

Скорость *W* в формуле (14) определяется:

а) для частиц периферийной зоны, как *W_j*;

б) для частиц в ядре измельчения, как $W_{cpi-j} + W_{cpi+j}$;

в) для частиц, находящихся на границе столкновения, как $2 \cdot W_i$.



Рис. 4. Вероятность разрушения частиц в ядре измельчения при $r^{cn} = 6$ мм Fig. 4. Probability of destruction of particles in a nucleus of crushing at $r^{cn} = 6$ mm

Распределительная функция $\phi(d)$ рассчитывается по уравнению

$$\phi(d) = 1 - \exp \sqrt{\frac{d - d_i}{2,56 - d_i \cdot (W_i / W_{xp})^{1.85}}}$$
(15)

По результатам расчета были построены следующие графики:

- зависимость вероятности разрушения частиц в ядре измельчения от размеров частиц и диаметра сопел – рис. 4.;
- зависимость вероятности измельчения от скорости нагружения рис. 5;
- график изменения исходного грансостава частиц зернистого материала при измельчении в противоточных струях – рис. 6

Предложенная методика расчета вероятности однократного столкновения и разрушения частиц твердого материала в противоточных высокоскоростных струях энергоносителя [11] позволяет, зная производительность высокоскоростных струй и число циклов столкновений частиц, определять производительность аппарата по тонкодисперсному продукту, причем по заданной заранее границе измельчения.



Рис. 5. Зависимость вероятности ударного измельчения частиц от скорости их нагружения в ядре измельчения при $r^{cn} = 6$ мм

Fig. 5. Dependence of probability of shock crushing of particles on their speed contacts in a nucleus of crushing at $r^{cn} = 6$ mm





Fig. 6. Change particle size a granular material at unitary contact in a nucleus of crushing at $r^{cn} = 6 \text{ mm}$ 1 – initial particle size; 2 – final particle size

Символы

С	—	концентрация	
J		расход материала	[кг/с]
F	_	площадь	[M ²]
F(d)	—	матрица-столбец грансостава материала	
Р	—	вероятность измельчения	
P_p	_	вероятность разрушения	
P_C	_	вероятность столкновения	
P(d)	_	диагональная матрица вероятностей разрушения	_
S	—	площадь сечения частицы	[M ²]
W	—	абсолютная скорость твердой фазы	[м/с]
Χ	_	абсцисса по оси струи	[м]
Y	_	ордината по сечению факела струи	[M]
b	_	радиус факела струи	[M]
d	_	диаметр частиц твердой фазы	[м]
r	_	радиус	[м]
γ	_	удельная плотность	[кг/м ³]
3	_	порозность	
ρ	_	плотность	[кг/м ³]
[σ]	_	предел прочности на разрушение	[МПа]

α	_	угол раскрытия струи	[град]
β	-	половина угла конуса потока частиц	[град]

Литература

- [1] Блиничев В. Н., Постникова И. В.: Некоторые аспекты применения и расчета высокотемпературных аппаратов комбинированного действия, II Международная конференция «Теоретические и экспериментальные основы создания нового оборудования», Краков 1995, 98-120.
- [2] Колобердин В. И., Блиничев В. Н., Афонин С. Б., Постникова И. В.: Противоточная струйная мельница, А.с. № 1721890 от 22.11.91.
- [3] Колобердин В. И., Блиничев В. Н., Афонин С. Б., Постникова И. В: Способ измельчения минерального сырья, Патент РФ № 1823229 от 12.10.92.
- [4] Зайцев А. И., Бытев Д. О.: Ударные процессы в дисперсно-пленочных системах, М.: Химия, 1994, 178.
- [5] Сучков Е. А.: Моделирование и оптимизация процессов сушки сыпучих материалов в аппаратах псевдоожиженного слоя с множественным фонтанированием, Диссертация на соискание ученой степени кандидата техн. наук, Москва 1987, 155.
- [6] Ныч А. В., Блиничев В. Н.: Экспериментальное исследование пневматического способа измельчения, Иваново, Ивановский хим. техн. институт, 1986, Деп. В ОНИИТЭХИМ, г. Черкассы, 11.
- [7] Ныч А. В., Блиничев В. Н.: Условие ускорения частиц в газовом потоке с высоким, к.п.д. Иваново, Ивановский хим.техн. институт, 1986, Деп. в ОНИИТЭХИМ, г. Черкассы, 10.
- [8] Блиничев В. Н.: Разработка оборудования и методов его расчета для интенсификации процессов тонкого измельчения материалов и химической реакции в твердых телах, Диссертация на соискание ученой степени доктора техн. наук, Иваново 1975.
- [9] Смирнов Н. М., Блиничев В. Н., Стрельцов В. В.: Расчет гранулометрического состава материала, измельченного в мельнице ударно-отражательного действия, Теор. основы хим. технологии, 1981, т.15, N 3, 424-428.
- [10] Яшков В. В., Федосов С. В., Блиничев В. Н.: Метод расчета гранулометрического состава материала в совмещенном процессе сушки и измельчения в мельницах ударно-отражательного действия, Интенсификация процессов переработки сыпучих материалов: Межвуз. сб. научн. трудов, Ивановск. хим.техн. ин-т., Иваново 1987, 97-100.
- [11] Постникова И.В.: Совмещение процесса химической реакции в твердом теле с разрушением образующихся продуктов, Диссертация на соискание ученой степени кандидата техн. наук, Иваново 1996.