## УДК 621.923 МАТЕМАТИЧЕСКАЯ МОДЕЛЬ МЕХАНИКИ ПРОЦЕССА МИКРОРЕЗАНИЯ ПРИ АЛМАЗНОМ ШЛИФОВАНИИ Новиков Ф.В., докт. техн. наук, Гасанов М.И., канд. техн. наук.

(г. Харьков, Украина)

The results of studies of tension force in the process of cutting a diamond grinding.

Алмазные круги широко применяются при шлифовании труднообрабатываемых материалов. Исследованию алмазного шлифования постоянно уделяется большое внимание [1,2,3]. Однако, имеющиеся результаты в большинстве случаев носят частный характер, т.к. получены экспериментальным путем. Целью данной работы является аналитическое описание процесса микрорезания единичным зерном и установление его физических закономерностей.

Для разработки математической модели процесса микрорезания, рассмотрим режущее зерно в виде сферы, представляя ее пакетом круглых дисков бесконечно малой толщины разных диаметров, как показано на рис. 1. Толщина среза  $a_{zi}$  каждым диском будет зависеть от его диаметра и заданной толщины среза  $a_{zi} = a_z - (R - R_i)$ , где R - радиус зерна (радиус центрального диска);  $R_i$  радиус текущего диска.

Рассмотрим закономерности резания центральным диском. Предположим, на диск действует сила  $P_{y_1}$ , обеспечивающая резание с толщиной среза  $a_z$ . При перемещении диска в горизонтальном направлении со скоростью  $V_0$  происходит сжатие передних слоев обрабатываемого материала, рис. 2. В условных плоскостях, расположенных под разными углами к направлению движения диска, возникают напряжения сдвига. Материал будет деформироваться до тех пор, пока в определенной плоскости касательное напряжение достигнет предельного значения и произойдет сдвиг. В последующем процесс сдвига элементов материала будет периодически повторяться. Установим положение условной плоскости сдвига, определяемой углом сдвига  $\beta$ . Для этого определим силу F, действующую в плоскости сдвига, путем суммирования элементарных сил, возникающих на элементарных площадках контакта диска с обрабатываемым материалом по методике, приведенной в работах [4, 5]. В первом приближении давление  $P_T$  примем равным твердости обрабатываемого материала HV. С учетом  $P_T = f \cdot P_p$ , имеем

$$F = \int_{\varphi_0}^{90^o} HV \cdot R \cdot B \cdot \left[\cos(\varphi + \beta) - f \cdot \sin(\varphi + \beta)\right] \cdot d\varphi, \qquad (1)$$

где *B* - ширина диска, м;  $\varphi$  - текущее значение угла контакта диска с материалом, град; *f* - коэффициент трения зерна с материалом.

С учетом  $f - tg\psi$  (где  $\psi$  - угол трения, рис. 2), зависимость (1) примет вид

$$F = \frac{2 \cdot HV \cdot R \cdot B}{\cos \psi} \cdot \cos \left( 45^o + \frac{\varphi_0}{2} + \psi + \beta \right) \cdot \sin \left( 45^o - \frac{\varphi_0}{2} \right), \tag{2}$$

Касательное напряжение  $\tau$  в плоскости сдвига равно  $\tau = F / (B \cdot I)$ , где  $I = a_z / sin \beta$  - длина плоскости сдвига, м. С учетом (2), имеем

$$\tau = \frac{2 \cdot HV \cdot R}{a_z \cdot \cos\psi} \cdot \sin\beta \cdot \cos\left(45^o + \frac{\varphi_0}{2} + \psi + \beta\right) \cdot \sin\left(45^o - \frac{\varphi_0}{2}\right). \tag{3}$$

Напряжение  $\tau$  неоднозначно зависит от  $\beta$ . С увеличением  $\beta$  за счет множителя  $sin\beta$  оно растет, а за счет множителя  $cos\left(45^o + \frac{\varphi_0}{2} + \psi + \beta\right)$  - уменьшается, рис. 3. Следовательно, напряжение изменяется по экстремальной зависимости от  $\beta$ . Значение  $\beta$ , соответствующее максимуму напряжения  $\tau$ ,

определяет положение плоскости сдвига.

Приравнивая производную  $au'_{eta}$  нулю, получим

$$\beta = 22.5^{\circ} - \frac{\varphi_0}{4} - \frac{\psi}{2}.$$
(4)

Угол  $\beta$  тем больше, чем меньше  $\varphi_o$  и  $\psi$ . Максимальное значение  $\beta$  равно 22,5°. Разрешая (4) относительно угла  $\varphi_o$  и подставляя полученное выражение в (3), при условии  $\tau = \tau_{c\partial b}$  (где  $\tau_{c\partial b}$  - предел прочности обрабатываемого материала на сдвиг, Па), имеем:

$$\sin^2 \beta \cdot \sin(\psi + 2 \cdot \beta) = \frac{a_z \cdot \tau_{c\partial \beta} \cdot \cos \psi}{2 \cdot HV \cdot R}.$$
(5)

Зависимость (5) связывает угол сдвига  $\beta$  с основными параметрами процесса микрорезания. С увеличением соотношений  $a_z / R$  и  $\tau_{c\partial \beta} / HV$  угол сдвига  $\beta$  растет, а с увеличением угла трения  $\psi$  - снижается. Учитывая небольшие значения угла  $\beta$  ( $\beta < 22,5^{\circ}$ ), в первом приближении можно принять  $sin \beta \approx \beta$ ;  $sin(\psi + 2\beta) \approx 2 \cdot \beta$ . Зависимость (5) упростится

$$\beta = \sqrt[3]{\frac{a_z \cdot \tau_{c\partial\theta} \cdot \cos\psi}{4 \cdot HV \cdot R}}.$$
(6)

Данная зависимость определяет угол сдвига  $\beta$  при резании центральным диском. Для других дисков зависимость (6) примет вид:

$$\beta_i = \sqrt[3]{\left[a_z - \left(R - R_i\right)\right]} \cdot \frac{\tau_{c\partial \theta} \cdot \cos\psi}{4 \cdot HV \cdot R_i} \quad .$$
<sup>(7)</sup>

Чем меньше  $R_i$ , тем меньше  $\beta_i$ . Наибольший угол сдвига  $\beta$  имеет центральный диск. На рис. 4 графически показан характер изменения угла  $\beta_i$  для различных дисков. На рис. 5 показан вид сверху границы пересечения элементарных плоскостей сдвига с обрабатываемой поверхностью. Граница имеет сложную симметричную форму, что согласуется с экспериментальными данными [1,2,3]. Для определения тангенциальной составляющей силы резания  $P_{z1}$ рассмотрим бесконечно малую площадку контакта диска с материалом  $B \cdot R \cdot d\varphi$  и спроектируем на ось ОХ действующие на ней силы:  $HV \cdot B \cdot R \cdot d\varphi$  и  $f \cdot HV \cdot B \cdot R \cdot d\varphi$  (рис. 6). Тогда

$$P_{z1} = \int_{\varphi_0}^{90^o} HV \cdot B \cdot R \cdot d\varphi \cdot \left[\cos\varphi - f \cdot \cos\left(90^o - \varphi\right)\right]. \tag{8}$$

Подставим вместо угла  $\varphi_0$  разрешенную относительно  $\varphi_0$  зависимость (4) с учетом  $f = tg \psi$ :

$$P_{z1} = \frac{2 \cdot HV \cdot B \cdot R}{\cos \psi} \cdot \sin 2\beta \cdot \sin (2\beta + \psi). \tag{9}$$

Принимая  $sin 2\beta \approx 2\beta$ ;  $sin(2\beta + \psi) \approx 2\beta$  и подставляя в (9) зависимость (6), имеем:

$$P_{z1} = 3 \cdot B \cdot \sqrt[3]{\left(\frac{HV \cdot R}{\cos\psi}\right)} \cdot \left(a_z \cdot \tau_{c\partial\theta}\right)^2 = \frac{8 \cdot HV \cdot B \cdot R}{\cos\psi} \cdot \beta^2.$$
(10)

Сила  $P_{z1}$  увеличивается с ростом всех входящих в (10) параметров. Уменьшить  $P_{z1}$  при  $a_z = const$  можно уменьшением R и  $\psi$ , т.е. резанием "острым" зерном с применением технологических сред, снижающих коэффициент трения зерна с обрабатываемым материалом.

Для определения силы  $P_{y1}$  спроектируем элементарные силы, действующие на площадке  $B \cdot R \cdot d\varphi$ , на ось ОУ и проинтегрируем полученное выражение в пределах изменения угла  $\varphi$  - от  $\varphi_0$  до 90° (рис. 6).

$$P_{y1} = \frac{2 \cdot HV \cdot B \cdot R}{\cos \psi} \cdot \sin \left( 45^o + \frac{\varphi_0}{2} + \psi \right) \cdot \sin \left( 45^o - \frac{\varphi_0}{2} \right). \tag{11}$$

Подставим вместо  $\varphi_0$  зависимость (4), разрешенную относительно  $\varphi_0$  с учетом  $f = tg \psi$ :

$$P_{y1} = \frac{2 \cdot HV \cdot B \cdot R}{\cos \psi} \cdot \cos 2\beta \cdot \sin(2\beta + \psi) . \tag{12}$$

В силу малости углов  $\beta$  и  $\psi$  возможны упрощения:  $cos 2\beta \approx 1$ ;  $sin(2\beta + \psi) \approx 2\beta$ . Тогда

$$P_{y1} = \frac{4 \cdot HV \cdot B \cdot R}{\cos \psi} \cdot \beta \quad . \tag{13}$$

С учетом зависимости (6) сила  $P_{y1}$  выразится

$$P_{y1} = 3 \cdot B \cdot \sqrt[3]{\left(\frac{HV \cdot R}{\cos\psi}\right)^2 \cdot \left(a_z \cdot \tau_{c\partial\theta}\right)}.$$
(14)

Сила  $P_{y1}$  тем больше, чем больше параметры HV, R,  $a_z$ ,  $\tau_{c\partial e}$ ,  $\psi$ . В отличие от зависимости (10), в (14) первый множитель подкоренного выражения входит в большей степени, а второй множитель – в меньшей степени. Следовательно, силу  $P_{z1}$  определяют параметры  $a_z$  и  $\tau_{c\partial e}$ , а силу  $P_{y1}$ - параметры HV и R. Коэффициент резания-царапания  $K_{pe3} = P_{z1} / P_{y1}$  описывается зависимостью

$$K_{pes} = 2 \cdot \beta = \sqrt[3]{\frac{2 \cdot a_z \cdot \tau_{c\partial \beta} \cdot \cos \psi}{HV \cdot R}}.$$
(15)

Коэффициент  $K_{pes}$  тем больше, чем больше соотношения  $a_z$  / R и  $\tau_{c\partial e}$  / HV и меньше угол  $\psi$ 

$$\sigma = 3 \cdot \sqrt[3]{\frac{HV \cdot R}{a_z \cdot \cos \psi} \cdot \tau_{c\partial \theta}^2} = \frac{2 \cdot \tau_{c\partial \theta}}{\beta} .$$
(16)

Чем тверже и прочнее обрабатываемый материал, тем больше  $\sigma$ . Уменьшить  $\sigma$  можно за счет увеличения соотношения  $a_z / R$  и угла  $\psi$ . Как и коэффициент  $K_{pes}$ , условное напряжение резания  $\sigma$  вполне однозначно определяется углом сдвига  $\beta$ . С его увеличением  $\sigma$  уменьшается, а  $K_{pes}$  - возрастает. Из зависимостей (15) и (16) вытекает, что произведение параметров  $K_{pes} \cdot \sigma$  - постоянная величина, равная  $4 \cdot \tau_{cobs}$ . Это позволяет по произведению  $K_{pes} \cdot \sigma$ оценить характер протекания процесса микрорезания, в частности, раздельно учесть долю резания и трения в энергетическом балансе процесса резания. Данный вывод согласуется с результатами исследований резания единичным зерном в виде конуса [4].

При резании зерно изнашивается, радиус округления его режущей кромки R увеличивается. В соответствии с зависимостями (10), (14), (15) и (16), это ведет к росту  $P_{z1}$ ,  $P_{y1}$ ,  $\sigma$  и уменьшению  $K_{pe3}$ . Выразим R через величину линейного износа зерна x, представляя зерно в виде усеченного конуса с углом при вершине  $2\gamma$ , рис. 7. Радиус вписанной окружности равен R, тогда выполняется соотношение

$$\frac{R}{R+x} = \sin \gamma$$
, откуда  $R = x \cdot \frac{\sin \gamma}{(1-\sin \gamma)}$ . (17)

Угол сдвига  $\beta$  с учетом зависимости (17), выразится

$$\beta = \sqrt[3]{\frac{a_z \cdot \tau_{c\partial\theta} \cdot \cos\psi}{4 \cdot HV \cdot x} \cdot \frac{(1 - \sin\gamma)}{\sin\gamma}}.$$
(18)

Чем больше x и  $\gamma$ , тем меньше  $\beta$ . Это согласуется с экспериментальными данными проф. Сагарды А.А. [1], например, с полученной им эмпирической зависимостью:

$$K_{pes} = 1.8 \cdot k \cdot \left(1 - \frac{2\gamma}{\pi}\right),\tag{19}$$

где *k* - коэффициент, равный для хрупких сталей 0,5; для вязких сталей – 1,1.

С учетом величины x параметры  $P_{z1}, P_{y1}, \sigma$  выражаются:

$$P_{z1} = 3 \cdot b \cdot \sqrt[3]{\left[\frac{HV \cdot x \cdot \sin \gamma}{\cos \psi \cdot (1 - \sin \gamma)}\right]} \cdot (a_z \cdot \tau_{c\partial e})^2 , \qquad (20)$$

$$P_{y1} = 3 \cdot b \cdot \sqrt[3]{\left[\frac{HV \cdot x \cdot \sin \gamma}{\cos \psi \cdot (1 - \sin \gamma)}\right]} \cdot (a_z \cdot \tau_{c\partial e})^2 \quad , \tag{21}$$

$$\sigma = 3 \cdot \sqrt[3]{\left[\frac{HV \cdot x \cdot \sin\gamma}{a_z \cdot \cos\psi \cdot (1 - \sin\gamma)}\right]} \cdot \tau_{c\partial\theta}^2 \quad .$$
(22)

Увеличение x ведет к росту  $P_{z1}$ ,  $P_{y1}$ ,  $\sigma$ , причем, силы  $P_{y1}$  в большей степени, что связано с ухудшением условий вдавливания зерна в обрабатываемый материал. Сравним полученные зависимости с известными зависимостями проф. Сагарды А.А. [1]:

$$P_{y1} = 3,86 \cdot HV \cdot tg\gamma \cdot (tg\gamma + 0,3) \cdot h_e^2 , \qquad (23)$$

$$\sigma = 6,94 \cdot HV \cdot \left(1 - \frac{2 \cdot \gamma}{\pi}\right) \cdot \left(tg\gamma + 0,3\right) \cdot \frac{k}{k_1},\tag{24}$$

где  $h_{g}$  - глубина внедрения зерна в виде "острого" конуса в обрабатываемый материал, мм; HV - твердость обрабатываемого материала по Виккерсу, к $\Gamma c/mm^{2}$ .

В отличие от зависимостей (23) и (24), зависимости (20), (21), (22) содержат величину линейного износа зерна x и в явном виде параметр  $\tau_{c\partial b}$ . Это позволяет более полно учесть закономерности микрорезания отдельным зерном. Геометрически параметры  $a_z$ , x взаимосвязаны посредством параметра H (рис. 7):  $H = a_z + x$ . Используя безразмерный параметр  $\eta = x/H$ , определяющий степень затупления зерна [115], толщина среза  $a_z$  выразится:

$$a_z = x \cdot \frac{\left(1 - \eta\right)}{\eta}.$$
(25)

Подставляя (25) в (18), имеем:

$$\beta = \sqrt[3]{\frac{\tau_{c\partial\theta} \cdot \cos\psi}{4 \cdot HV} \cdot \frac{(1-\eta)}{\eta} \cdot \frac{(1-\sin\gamma)}{\sin\gamma}}.$$
(26)

Угол сдвига  $\beta$  вполне однозначно определяется параметром  $\eta$ , изменяющимся в пределах 0...1. Значения  $\eta \to 0$  соответствуют работе "острым" зерном, значения  $\eta \to 1$  - работе затупленным зерном. В реальных условиях  $\eta = \eta_0 ... 1$ , где  $\eta_0 > 0$ .

Составляющие силы резания  $P_{z1}$ ,  $P_{y1}$  и параметры  $\sigma$ ,  $K_{pes}$  с учетом (25) выражаются (принимая в первом приближении B = x).

$$P_{z1} = 3 \cdot x^2 \cdot \sqrt[3]{\left[\frac{HV \cdot \sin\gamma}{\cos\psi \cdot (1 - \sin\gamma)}\right] \cdot \left[\frac{(1 - \eta) \cdot \tau_{c\partial\theta}}{\eta}\right]^2}, \qquad (27)$$

$$P_{y1} = 3 \cdot x^2 \cdot \sqrt[3]{\left[\frac{HV \cdot \sin\gamma}{\cos\psi \cdot (1-\sin\gamma)}\right]^2 \cdot \frac{(1-\eta) \cdot \tau_{c\partial \theta}}{\eta}}, \qquad (28)$$

$$K_{pes} 2 \cdot \sqrt[3]{\frac{\tau_{c\partial\theta} \cdot \cos\psi}{4 \cdot HV} \cdot \frac{(1-\eta)}{\eta} \cdot \frac{(1-\sin\gamma)}{\sin\gamma}},$$
(29)

$$\sigma = 3 \cdot \sqrt[3]{\frac{HV \cdot \sin \gamma}{\cos \psi \cdot (1 - \sin \gamma)} \cdot \frac{\eta}{(1 - \eta)} \cdot \tau_{c\partial \theta}^2}.$$
(30)

Увеличить  $K_{pes}$  и уменьшить  $\sigma$  можно уменьшением безразмерного параметра  $\eta$ . Из зависимостей (17) и (25) следует соотношение:

$$\frac{a_z}{R} = \frac{(1-\eta)}{\eta} \cdot \frac{(1-\sin\gamma)}{\sin\gamma}.$$
(31)

Чем больше параметр  $\eta$ , тем меньше  $a_z/R$ . При  $\eta \to 1$  выполняется условие  $(a_z/R) \to 0$ .

Таблица 1

| $\eta$                                | 0,1  | 0,2  | 0,3  | 0,4  | 0,5  | 0,6  | 0,7  | 0,8   | 0,9   | 1,0 |
|---------------------------------------|------|------|------|------|------|------|------|-------|-------|-----|
| $a_z / R$ ,( $\gamma = 45^{\circ}$ )  | 3,87 | 1,72 | 1,0  | 0,65 | 0,43 | 0,29 | 0,18 | 0,10  | 0,048 | 0   |
| $a_z / R$ , ( $\gamma = 60^{\circ}$ ) | 1,35 | 0,6  | 0,35 | 0,22 | 0,15 | 0,10 | 0,06 | 0,035 | 0,016 | 0   |

Расчетные значения  $a_z / R$ 

По данным проф. Богомолова Н.И., стружкообразование начинается при  $a_z / R = 0, 4...0, 8$ , а по данным проф. Крагельского И.В. – при  $a_z / R = 0, 14...0, 17$ . Наиболее интенсивный процесс стружкообразования наступает при  $a_z / R = 0, 25...0, 35$ . Исходя из табл. 1 процесс стружкообразования происходит: для  $\gamma = 45^{\circ}$  при  $\eta < 0,9$ ; для  $\gamma = 60^{\circ}$  при  $\eta < 0,7$ . Угол  $\gamma = 45^{\circ}...60^{\circ}$  принят на основании приведенных в работах проф. Семко М.Ф., проф. Сагарды А.А. данных обмера алмазных зерен. Зная экспериментальные значения параметра  $\eta$  для реальных условий шлифования, по зависимости (31) можно установить соотношение  $a_z / R$ . Это открывает новые возможности исследования процесса шлифования и его эффективного применения.

Согласно экспериментальным данным, приведенным в работе [1], с увеличением силы  $P_{y1}$  (при микрорезании алмазным конусом:  $2\gamma = 120^{\circ}$  и R = 20мкм) коэффициент  $K_{pe3}$  возрастает до определенного значения, затем становится почти постоянным, рис. 8. При этом толщина среза  $a_z$  с увеличением  $P_{y1}$ возрастает, рис. 9 [1]. Это согласуется с расчетной зависимостью (15), т.к. с увеличением толщины среза  $a_z$  (при постоянных значениях HV, R,  $\tau_{cde}$ ,  $\psi$ ) коэффициент резания  $K_{pe3}$  увеличивается.

Уменьшение  $K_{pes}$  с увеличением твердости обрабатываемого материала HV (рис. 8) связано с уменьшением в зависимости (15) соотношения  $\tau_{cde}/HV$ . Например, для твердого сплава ВК8 оно меньше, чем для стали и меди.

В табл. 2 приведены расчетные данные коэффициента  $K_{pes\cdot pacy}$  при микрорезании стали, полученные по зависимости (15) с использованием экспериментальных значений толщины срезов  $a_z$  (рис. 9). Для сравнения в табл. 2 приведены экспериментальные значения  $K_{pes\cdot эксn}$ , взятые из рис. 8.

При  $P_{y1} \ge 3,0$  Н расхождение расчетных и экспериментальных значений коэффициента резания составляет до 10%, что свидетельствует о достоверности полученных теоретических зависимостей. В табл. 3 приведены рассчитанные по зависимости (31) значения безразмерного параметра  $\eta$  с учетом экспериментальных данных соотношения  $a_z / R$  для  $\gamma = 60^{\circ}$  (рис. 9).

Таблица 2

| $(R = 20$ мкм; $HV = 5200$ МПа; $\tau_{c\partial e} = 700$ МПа; $\psi = 30^{\circ}$ ) |      |      |      |      |      |  |  |
|---|------|------|------|------|------|--|--|
| $P_{y1}$  | 2,0  | 3,0  | 5,0  | 7,0  | 9,0  |  |  |
| К <sub>рез</sub> . расч   | 0,26 | 0,29 | 0,33 | 0,36 | 0,37 |  |  |
| К рез.эксп  | 0,2  | 0,3  | 0,35 | 0,35 | 0,35 |  |  |

Значения коэффициента резания R = 20 мкм: HV = 5200 МПа:  $\tau = 700$  МПа:  $\mu = 100$ 

Таблица 3

| Гасчетные значения // |       |       |       |       |       |  |  |
|-----------------------|-------|-------|-------|-------|-------|--|--|
| $P_{y1}$ , H          | 2,0   | 3,0   | 5,0   | 7,0   | 9,0   |  |  |
| $a_z / R$             | 0,075 | 0,1   | 0,15  | 0,2   | 0,22  |  |  |
| $\eta$                | 0,674 | 0,607 | 0,508 | 0,436 | 0,413 |  |  |

Расчетные значения  $\eta$ 

Расчетная зависимость для определения  $\eta$  имеет вид:

$$\eta = \frac{1}{\left[1 + \frac{a_z}{R} \cdot \frac{\sin \gamma}{(1 - \sin \gamma)}\right]}.$$
(32)  
Для  $\gamma = 60^{\circ}$ :  $\eta = \frac{1}{1 + 6,46 \cdot \frac{a_z}{R}}.$ 
(33)

Исходя из табл. 3, с увеличением силы  $P_{y1}$  значения  $a_z / R$  увеличиваются, а параметра  $\eta$  - уменьшаются в пределах  $\eta < 1$ . Согласно зависимости (29), уменьшение  $\eta$  ведет к увеличению коэффициента резания  $K_{pe3}$ , что соответствует экспериментальным данным. Таким образом, получены теоретические решения, которые позволяют более глубоко раскрыть физическую сущность алмазного шлифования, определяют пути его интенсификации.

**Литература:** 1. Синтетические алмазы в машиностроении / Под ред. В.Н. Бакуля. – К.: Наук. думка, 1976. – 352 с. 2. Захаренко И.П. Основы алмазной обработки твердосплавного инструмента. – К.: Наук. думка, 1981. – 300 с. 3. Маслов Е.Н. Теория шлифования металлов. – М.: Машиностроение, 1974. – 319 с. 4. Теоретические основы резания и шлифования материалов: Учеб. пособие / А.В. Якимов, Ф.В. Новиков, Г.В. Новиков, Б.С. Серов, А.А. Якимов – Одесса: ОГПУ, 1999. – 450 с. 5. Новиков Ф.В. Физические и кинематические основы высокопроизводительного алмазного шлифования. – Автореф. дис. .. докт. техн. наук. – Одесса, 1995. – 36 с.