Вестник УГАМ

ТЕХНОЛОГИЯ МАШИНОСТРОЕНИЯ

УДК 621.191

## В. В. Постнов, Е. Н. Малахов, А. Ю. Федоровцев

# ФЕНОМЕНОЛОГИЧЕСКАЯ МОДЕЛЬ ПРОЦЕССА ДИССИПАЦИИ ЭНЕРГИИ ПРИ РЕЗАНИИ

Рассмотрены результаты теоретического и экспериментального исследований процесса трансформации механической энергии в тепловую при резании труднообрабатываемых материалов. *Резание, диссипация энергии; энтропия; износ инструмента;* структурно-химическая активация

#### введение

В последнее время для управления лезвийной обработкой деталей и поиска путей повышения работоспособности режущего инструмента используются методы неравновесной термодинамики как теории самоорганизации систем, далеких от термодинамического равновесия.

Несмотря на значительную общность термодинамического подхода к оценке трения, разрушения и изнашивания, полученные отечественными и зарубежными учеными зависимости не учитывают особенностей протекания термомеханических процессов при высокоскоростной деформации в зоне резания. Как правило, функциональные связи между входными и выходными параметрами процесса резания получены при условии априорно полного превращения механической энергии в тепловую в пределах зоны контакта инструмента с заготовкой. Расчетные зависимости содержат ряд параметров, которые не могут быть определены экспериментально или расчетным путем.

В связи с вышеизложенным актуальной представляется разработка термодинамических принципов обеспечения синхронизма механических и тепловых явлений, определения термодинамических условий, критериев и методов минимизации интенсивности изнашивания режущих инструментов.

#### УРАВНЕНИЕ ОБЩЕГО ЭНЕРГЕТИЧЕСКОГО БАЛАНСА

Принимая в первом приближении, что механическая внешняя энергия  $\overline{\Psi}_p$ , подведенная к зоне контакта инструмента с деталью, затрачивается на тепловыделение при деформации обрабатываемого материала  $\overline{\Psi}_d$ , а также на изменение внутренней энергии при формоизменении и износе инструментального материала  $\overline{\Psi}_{F}$ , закон сохранения энергии в форме баланса диссипативных функций можно записать в виде [1]:

$$\Psi_p = \Psi_d + \Psi_F. \tag{1}$$

Используя закономерности теории резания, кинетической теории прочности и пластичности, механохимии и физической кинетики, конкретизируя составляющие уравнения баланса, можно реализовать принципиальную возможность управления изнашиванием инструмента путем целенаправленного изменения механической  $\overline{\Psi}_p$  и тепловой  $\overline{\Psi}_d$  составляющих уравнения энергетического баланса, в том числе за счет выбора не только оптимальных сочетаний управляемых параметров процесса резания, но и скоростей их изменения.

С учетом указанных выше условий, ограничений и принятых моделей получено уравнение общего энергетического баланса [1]:

$$\frac{1}{b(h_3 + c_1)} \left( l \frac{dP_z}{d\tau} + P_z \upsilon \right) =$$

$$= \frac{n'}{D} 10^5 \rho c \Delta \theta_{M} (1 - m) h_{\theta} \varepsilon' +$$

$$+ \frac{1}{A_p} \left[ \frac{3(1 + \mu) \sigma^2_{-\eta}}{4E} \right] \frac{dV_d}{d\tau},$$
(2)

где b – ширина срезаемого слоя;  $h_3$  и  $c_1$  – длины контакта резца со стружкой и деталью по задней и передней поверхностям инструмента; l – путь резания;  $\tau$  – время резания;  $P_z$  – сила резания;  $\rho$  и c – плотность и удельная теплоемкость материала детали; m – коэффициент температурно-скоростного упрочнения материала детали в контактной зоне;  $\Delta \theta_{\rm M}$  – температура, модифицированная на скорости деформации  $\varepsilon$ ';  $h_{\theta}$  – толщина термопластически деформированного слоя материала детали;  $V_d$  – деформированный объем;  $\mu$  и E – коэффициент Пуассона и модуль

Контактная информация: 8(347)273-05-26

упругости инструментального материала; σ<sub>-η</sub> – напряжение, обеспечивающее локальные сдвиги в объеме деформируемого слоя материала инструмента.

#### УСЛОВИЯ СИНХРОНИЗМА МЕХАНИЧЕСКИХ И ТЕПЛОВЫХ ПРОЦЕССОВ В ЗОНЕ РЕЗАНИЯ

Под синхронизмом следует понимать степень или полноту реакции системы на внешнее воздействие, в данном случае, соответствие количества выделившегося в процессе резания тепла подведенной механической энергии.

Необратимость диссипативных процессов обеспечивается соответствующими потоками энтропии [2]. На рис. 1 представлены температурные зависимости производства энтропии  $\overline{S'_{P3}} = \overline{\psi}_{P3} / \theta$  от действия внешних сил и скорости ее изменения, обусловленной тепловыми процессами  $\overline{S'_{d3}} = \overline{\psi}_{d3} / \theta$  при различных фасках износа  $h_3$  и скоростях резания, рассчитанные по уравнению 2.

Полученные данные показывают, что с увеличением скорости резания (температуры задней поверхности  $\theta_3$ )  $\overline{S'_{P3}}$  и  $\overline{S'_{d3}}$  возрастают. При этом рост фаски износа вызывает снижение уровня зависимости  $\overline{S'_{P3}}(\theta_3)$  тем большее, чем выше температура контакта. Для зависимости  $\overline{S'_{d3}}(\theta_3)$  аналогичное поведение наблюдается только до температур порядка 1220 К. В зоне высоких температур  $\overline{S'_{d3}}$  снижается, при этом зависимость для различных  $h_3$  сливается в единую кривую. Это позволяет сделать вывод о том, что при температурах контакта, превышающих некоторую критическую  $\theta_{\kappa p}$ , эффективность диссипации энергии в виде тепла за счет роста площади контакта при увеличении фаски износа резко снижается. Следует отметить, что температура 1223 К близка к так называемой температуре красностойкости для твердого сплава ВК8, используемого в данном случае в качестве инструментального материала. Графическим представлением уравнения баланса диссипативных функций в форме скоростей изменения энтропии являются зависимости  $\overline{S}'_{p} = f(\overline{S}'_{d})$ , которые построены для зоны стружкообразования (рис. 2) передней поверхности (рис. 3), на основании температурных зависимостей  $\overline{S}'_{p_i}$  и  $\overline{S}'_{d_i}$  (рис. 1) для различных сочетаний скоростей резания и высоты  $h_3$  фаски задней поверхности инструмента.



Рис. 1. Зависимость производства энтропии  $\overline{S}'_{p_3}(a)$  и  $\overline{S}'_{d_3}(\delta)$  от средней температуры задней поверхности (ХН7ЗМБТЮ – ВК8):  $\circ - h_3 = 0$  мм;  $\Delta - h_3 = 0,2$  мм;  $\Box - h_3 = 0,35$  мм;  $\diamond - h_3 = 0,5$  мм;  $\nabla - h_3 = 0,6$  мм





(ХН73МБТЮ-ВК8). Условные обозначения аналогичны рис. 1





производства энтропии для передней поверхности инструмента (ХН73МБТЮ-ВК8). Условные обозначения аналогичны рис. 1

Зависимости  $\overline{S'_p}$  ( $\overline{S'_d}$ ) с достаточной точностью могут быть аппроксимированы отрезками прямых. На расчетно-экспериментальные зависимости пунктиром нанесены линии полной трансформации механической энергии в тепловую при условии  $\overline{S'_p} = \overline{S'_d}$ .

$$\Delta \overline{\Psi} = \overline{\Psi}_p - \overline{\Psi}_d. \tag{3}$$

Представленные на рис. 2, 3 данные показывают, что скорость производства энтропии  $\overline{S'_p}$  для всех зон деформации больше скорости ее отвода в виде тепла  $\overline{S'_d}$ , поскольку зависимости  $\overline{S'_p}(\overline{S'_d})$  лежат выше пунктирной линии. Наиболее полная диссипация энергии происходит в зоне сдвига (рис. 2). В диапазоне высоких скоростей (температур) контакта  $\overline{S'_p} = \overline{S'_d}$ .

Общей для полученных зависимостей является тенденция стремления к максимально полной трансформации ( $\overline{S'_p} = \overline{S'_d}$ ) механической энергии в тепловую при определенных критических значениях  $\overline{S'_p}$  и  $\overline{S'_d}$ .

Полученная зависимость  $\overline{S}'_{p_3}(\overline{S}'_{d_3})$  позволяет сделать заключение о существовании энергетически оптимальной зоны эксплуатации режущего инструмента, в пределах которой наблюдается наиболее полная диссипация механической энергии в тепловую и отвод ее из зоны контакта термопластически деформированным приконтактным слоем  $h_{\theta_3}$  обработанной поверхности детали. Указанная зона ограничена с одной стороны оптимальной температурой резания  $\theta_0$ . Под оптимальной температурой (скоростью)  $\theta_{0}(V_{0})$  понимается температура (скорость), при которой интенсивность износа инструментального материала минимальна [3]. Верхняя температурная граница, по-видимому, соответствует температуре потери формоустойчивости задней поверхности инструмента [4] и связана с началом интенсивного диффузионного износа режущего инструмента.

### ОСОБЕННОСТИ РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ЭНЕРГЕТИЧЕСКИХ ПОТОКОВ В ЗОНЕ РЕЗАНИЯ ПРИ РАЗЛИЧНЫХ СКОРОСТЯХ ОБРАБОТКИ

Значительный интерес представляет вопрос о степени превращения механической энергии в тепловую за время существования контакта инструмента с заготовкой при различных скоростях резания. В соответствии с уравнением энергетического баланса (1), абсолютная часть  $\Delta \overline{\Psi}$  механической энергии, не затраченной на тепловыделение в зоне контакта инструмента с обрабатываемым материалом, может быть представлена разностью:

Тогда относительную долю  $\delta \overline{\Psi}$  механической энергии можно выразить отношением:

$$\delta \overline{\Psi} = \Delta \overline{\Psi} / \overline{\Psi}_p. \tag{4}$$

Для наглядного представления полноты перехода механической энергии в тепловую в зависимости от скорости резания и высоты фаски износа по задней поверхности режущего инструмента на рис. 4 представлены абсолютная часть и относительная доля механической энергии, не перешедшей в тепловую в пределах зоны контакта инструмента с деталью за время контактирования.



Рис. 4. Влияние скорости резания на абсолютную часть (*a*) и относительную долю (б) механической энергии при различных фасках износа инструмента (ХН73МБТЮ-ВК8). Условные обозначения аналогичны рис. 1

Из рис. 4 видно, что с увеличением скорости резания наблюдается тенденция стабилизации или некоторого снижения абсолютной части  $\Delta \overline{\Psi}$  механической энергии, при этом относительная доля механической энергии  $\delta \overline{\Psi}$  снижается резко. В зоне оптимальной скорости резания наблюдается минимум величин  $\Delta \overline{\Psi}$  и  $\delta \overline{\Psi}$ . В зоне высоких скоростей резания обе величины возрастают с увеличением фаски износа по задней поверхности.

В целях анализа  $\delta \overline{\Psi}$  необходимо учитывать влияние скорости резания как фактора обеспечивающего подвод механической энергии и отвод тепла со стружкой и приконтактными слоями обрабатываемой поверхности, и пути резания как фактора, косвенно учитывающего затраты энергии на деформацию инструментального материала по мере его износа. По экспериментальным данным, в соответствии с уравнением (2), для трех скоростей резания: оптимальной ( $V_0$ ), выше оптимальной ( $V_2 > V_0$ ) и ниже оптимальной ( $V_1 > V_0$ ), на рис. 5 приведена зависимость относительной доли механической энергии  $\delta \overline{\Psi}$  от пути резания.



При скорости резания  $V_1$  ниже оптимальной по мере износа инструмента по задней поверхности относительная доля  $\delta \overline{\Psi}$  механической энергии, не перешедшей в тепловую снижается с 35 до 25 %. При скорости резания, близкой к оптимальной  $V_0$ ,  $\delta \overline{\Psi}$  изменяется незначительно и имеет минимальное значение, составляя 15 %. С увеличением скорости резания до  $V_2$ относительная доля  $\delta \overline{\Psi}$  механической энергии, не перешедшей в тепловую, повышается с 23 до 28 %. Следует отметить, что на зависимости присутствует участок резкого возрастания  $\delta \overline{\Psi}$ , соответствующий зоне катастрофического износа инструмента.

На основании анализа полученных закономерностей и литературных данных [5, 6], экстремальную зависимость  $\delta \overline{\Psi}$  можно объяснить следующим образом.

Тонкий поверхностный слой материалов детали и инструмента по своим свойствам и структуре отличается от материала в объеме контактирующего тела вследствие аномально высокой концентрации вакансий и плотности дислокаций, играющих роль активных центров твердофазного взаимодействия. В поверхностном слое толщиной порядка сотен нанометров плотность запасенной энергии в единице деформируемого объема будет близка к предельным критическим значениям энергии, которую может поглотить металл в твердой фазе при нагреве до температур, близких к температуре его плавления. Высокая плотность энерпригомологических гии температурах  $\theta = (0, 4 \div 0, 7) \cdot \theta_{\pi\pi}$ обуславливает аномальные эффекты структурно-термической активации тонкого поверхностного слоя, протекающие диффузионным путем.

Начальная температура термической активации зависит от химического состава контактирующих материалов (для никеля это ~ 820– 830 К, для твердых сплавов 1020–1090 К [7]). При некоторой усредненной, в зависимости от сочетания контактирующих материалов и создаваемого ими фрикционного силового поля, температуре резания происходит экстремальное увеличение плотности запасенной энергии в ламинарном тонком приповерхностном слое контакта инструмента с заготовкой.

Поскольку обрабатываемые материалы имеют  $\theta_{nn}$  меньшую, чем  $\theta_{nn}$  инструментальных твердых сплавов, при повышении скорости (температуры) резания от достаточно низких значений (< 0,2150пл обрабатываемого материала) до гомологических (0,4÷0,5) θ<sub>пл</sub> обрабатываемого материала, локализация запасенной энергии происходит прежде всего в приконтактных слоях стружки и в зоне контакта детали с задней поверхностью инструмента. В результате этого происходит отток энергии фрикционного (главным образом, адгезионного) взаимодействия материалов детали и инструмента от изнашиваемых поверхностей инструментального материала в виде предпочтительной диссипации механической энергии в стружку. Эта энергия, в соответствии с первым законом термодинамики (1), превращается в тепловую энергию. Факт возрастания количества тепла, уходящего со стружкой при увеличении скорости резания и снижения интенсивности износа инструмента в определенном диапазоне температур является общепризнанным. Таким образом доля механической энергии  $\delta \overline{\Psi}$ , не перешедшей в тепловую, имеет минимальное значение при  $\theta_0(V_0)$ , соответствующее температуре активации.

При дальнейшем увеличении скорости резания и достижении температуры в зоне контакта порядка  $(0,4 \div 0,5)\theta_{nn}$  инструментального материала возрастает локализация энергии в его приповерхностном контактном слое, происходит перераспределение энергетических потоков в зоне контакта, что может вызвать резкое возрастание интенсивности износа инструмента. Это объясняет зону катастрофического износа на зависимости  $\delta \Psi$  в зоне высоких скоростей.

Так как показатель  $\delta \overline{\Psi}$  в данном случае рассчитывался для задней поверхности контакта инструмент-деталь, то большое влияние на его значение оказывает температура в этой зоне, которая, в свою очередь, напрямую зависит от величины фаски износа по задней поверхности режущего инструмента. Это объясняет факт повышения показателя  $\delta \overline{\Psi}$  по мере износа режущего инструмента по задней поверхности при скоростях резания ниже оптимальной, поскольку, возрастая по мере износа, температура приближается к температуре термической активации. И, наоборот, показатель  $\delta \overline{\Psi}$  понижается по мере износа инструмента по задней поверхности из-за того, что, повышаясь, температура резания уходит за пределы выше вышеуказанной зоны.

#### выводы

1. Получена термодинамическая модель контактных процессов в зоне резания, позволяющая рассчитать удельные энергетические потоки и определить степень полноты превращения механической энергии в тепловую.

2. Установлена возможность неполного превращения механической энергии в тепловую в пределах зоны контакта инструмента с деталью, вследствие конечности скорости этого превращения. Установлено, что относительная доля энергии  $\delta \overline{\Psi}$ , не перешедшей втепловую, по мере увеличения износа инструмента снижается в зоне низких скоростей, возрастает в зоне высоких скоростей и практически не изменяется при оптимальной скорости (температуре) резания. При этом значения  $\Delta \overline{\Psi}$  и  $\delta \overline{\Psi}$  при  $V_{o}$  минимальны, что обеспечивает наименьшую интенсивность износа инструмента.

3. Факт отставания доли тепла, выделившегося в зоне резания, от механической энергии, затраченной на процесс срезания слоя стружки, может быть объяснен особенностями энергетических превращений в поверхностных контактных слоях детали и инструмента при гомологических температурах  $\theta/\theta_{nn}$  и обусловлен аномальными эффектами структурнотермической активации, протекающими диффузионным путем.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Постнов В. В. Термодинамические принципы обеспечения управляемости процесса резания // Вестник УГАТУ. Уфа, 2005. № 6(12). С. 98–106.

2. **Иванова В.** С. Синергетика: Прочность и разрушение металлических материалов. М.: Наука, 1992. 160 с.

3. Макаров А. Д. Износ и стойкость ржущего инструмента. М.: Машиностроение, 1966. 264 с.

4. Лоладзе Т. Н. Износ режущего инструмента. М.: Машгиз, 1958. 354 с.

5. Лившиц Б. Г., Крапошин В. С., Линецкий Я. Л. Физические свойства металлов и сплавов. М.: Металлургия, 1980. 320 с.

6. **Рыжкин А. А.** Обработка материалов резанием: физические основы: учеб. пособие. Ростов-на-Дону: Изд. центр ДГТУ, 1995. 242 с. 7. Рюков Д. И. Исследование влияния состава твердых сплавов на основные параметры оптимального резания при точении жаропрочных сплавов и разработка ускоренных методов их определения: дисс.. канд. техн. наук. Уфа, 1979. 197 с.

#### ОБ АВТОРАХ

Постнов Владимир Валентинович, проф. каф. мехатронных станочных систем. Дипл. инженермеханик (УГАТУ, 1972). Д-р техн. наук по технол. и оборуд. мех. и физ. тех. обработки (УГАТУ, 2005). Иссл. в области нестационарных процессов резания жаропрочных сталей и сплавов

**Малахов Евгений Николаевич**, асп. той же каф. Дипл. инженер по мехатронике (УГАТУ, 2009). Иссл. в обл. диссипации энергетических потоков при лезвийной обработке.

Федоровцев Александр Юрьевич, асс. той же каф. Дипл. инженер по мехатронике (УГАТУ 2007). Иссл. в обл. вибрационной составляющей процесса резания.