МАНИНОСТРОЕНИЕ

м. в касьян, м о навоян

РАСЧЕТ ТЕМПЕРАТУРЫ ИНСТРУМЕНТА при прерывистом резании

Олной из основных причии хрупкого разрушения виструментов при верманстом резании (фрезеровании, строгании и др.) являются циклические термические напряжения, возникающие в процессе пернодичефого вагрева и охлаждения инструмента. Для расчета температурных выряжений в режущем клине необходимо иметь распределение темпратуры по глубине. В связи с нестационарностью термического режима теоретический расчет температурного поля режущего клина при врерывистом резании представляет большие трудности. При определевной схематизации и некоторых долущениях более удобным явдяетв раситно-экопериментальное определение температурного поля.

Известно, что в режувний клин тепло поступает через переднюю и вонтактные поверхности. При расчете температурного поля острого резца, источник гепла на задней поверхности можно не учитывать. В целях упрощения расчетов температура по всей поверхности выти та принималась постоянной. Выделяя на поверхности элементарвый участок, используем формулу точечного непрерывно действующего причения при нестационарном режиме [1]:

$$\theta_{p(x)} = \frac{q}{4\pi \kappa x} \left[1 - \Phi \left(\frac{x}{\sqrt{4\omega \epsilon_p}} \right) \right] - \tag{1}$$

При достаточно большом количестве регулярно повторяющихся рабоянх и холостых ходов можно написать:

$$\theta_{\theta(x)} = \frac{q}{4\pi \kappa x} S_{\theta} \left[1 - \Phi \left(\frac{x}{V \overline{4\omega \tau_{\theta}}} \right) \right],$$
 (2)

гае $q = q_a l_a b$ — величина теплового потока; q_a — витененвность теплоного потока по передней поверхности:

$$q_{n} = \frac{0.14 \frac{V a}{L} \sqrt{\frac{k \cdot l_{n}}{V} \cdot q_{0} + (1 + C) b_{R}}}{V \cdot l_{n} + \frac{\Delta}{\lambda_{p}} + \frac{\Delta}{40\lambda} + 0.181 \frac{V a}{\lambda} - \sqrt{\frac{k \cdot l_{n}}{V}}}$$
(3)

 l_n , b - длина и ширина плошади контакта по передней грани; \star ω - коэффициенты топлопроводности и температуропроводности; τ_p - предолжительность рабочего хода; S_p — функция, зависящая от безразменого времени Фурье.

Так как при x=0 по формулс (2) температура стремится к бескнечности, что в действительности невозможно, то уравнение (2) заишем а новой системе координат со смещением от начала, соответствено, на величины A и B [2].

Тогда получим:

$$\theta_{\text{ext}} = \frac{q}{4\pi \iota (x+B)} S_{\text{p}} \left[1 - \Phi \left(\frac{x+B}{\sqrt{4}\omega \tau_{\text{p}}} \right) \right] + A, \tag{4}$$

гле B — условный пулевой слой; A — средняя уставовившаяся температуря на глубине x (опредсляется экспериментально).

 Температурное поле режущего клина во время холостого хода можпо выразить уравнением;

$$\theta_{\text{son}(x)} = \theta_{\text{p}(x)} + \theta_{\text{e}(x)} - \theta_{\text{ox}(x)},$$
 (5)

где $\theta_{y(x)} = 1$ емпература в процессе резания; $\theta_{p(x)} = 0$ хлаждение инпрумента, вызваниое стоком теплоты обратной интексивности (-q):

$$\theta_{p(x)}^{\prime} = -\frac{q}{4\pi \lambda x} S_{xos} \cdot \left[1 - \Phi \left(\frac{x}{\sqrt{4 \omega \tau_{xos}}} \right) \right]$$
 (6)

т_{хол} продолжительность холостого хода: $S_{хол}$ функция, зависящаю от безразмерного времени Фурье.

По данным [1] функци : S_{μ} и S_{xo} , можно определять следующим выражениями:

$$S_{p} = \sum_{k=1}^{\infty} \exp \left[-0.04 (i - k) (1 + \epsilon) F_{op}\right] - \sum_{k=1}^{\infty} \exp \left[-0.04 \left[(i - k)(1 + \epsilon) + 1\right] F_{op}\right];$$
 (7)

$$S_{\text{tot}} = \sum_{k=1}^{k-1} \exp\left[-0.04(i-k+1)(1+\epsilon)F_{\text{op}}\right] -$$

$$\sum \exp\left[-0.04\left[(i-k)\left(1+\varepsilon\right)+\varepsilon\right]F_{op}\right]. \tag{8}$$

где i — число инклов, после которых рассчитывается температура $\epsilon = \frac{v_{80.4}}{v_{pu6}}$ — отношение продолжительностей холостого и рабочего хо

дов; $F_{\rm op} = \frac{100~{\rm or}_{\rm p}~\tau_{\rm p}}{r^2}$ — оезразмерное время Фурье; в $_{\rm NOTET}$ — уменьшение температуры за отчет конвекции и лученспускания.

Учитывая, что при резании металлов лученопускание от инструмента незначительно, в дальненшем оно не учитывается.

При конвективном охлаждении теплообмен с окружающей средой поисходит как по площади контакта $f_1 = l_n b_n$ так и по нагретой близжащей поверхности. Следовательно, можно написать:

$$\theta_{0xa(x)} = \frac{q_{1k}}{4\pi \lambda x} \left[1 - \Phi\left(\frac{x}{4\omega \tau_{xox}} \right) \right] + \frac{q_{2k}}{4\pi \lambda x} \left[1 - \Phi\left(\frac{x}{\sqrt{4\omega \tau_{xox}}} \right) \right]$$

11.33

$$\theta_{\alpha z, z_{(x)}} = (q_{1k} + q_{2k}) \frac{1 - \Phi\left(\frac{x}{\sqrt{4\omega z_{xo.t}}}\right)}{4\pi i x},$$
(9)

где $q_1=a\left(\theta_{1 \text{op}}-\theta_{\text{ск. гр}}\right)I_n$ — тепловой поток от поверхности контакта $I_1=I_0$ в; $q_2=a\left(\theta_{2 \text{cp}}-\theta_{\text{ск. гр}}\right)\frac{I_0}{360}$ — средний тепловой поток от за-

онтактной поверхности $f_{\mathrm{g}}=\frac{1}{200}$; 2 — коэффициент конвективного

веплообмена; $\theta_{\text{ок. ср}}$ —температура окружающей среды; $\theta_{\text{2-ср}}$ — $\theta_{\text{2-ср}}$ —средняя. За период охлаждения, температура поверхности контакта и поверхности f_2 ; R— радиус близлежащей поверхности; ψ — угол при вершине резца в плане.

Полагая, что снижение температуры за время охлаждения имеет врямолинейный характер, на основании экспериментальных данных узалось величины $\theta_{\rm top}$ и $\theta_{\rm top}$ выразить через температуру резания

$$V_{\text{lim}} = k_2 \cdot V_{\text{per}} \tag{10}$$

$$\mathfrak{I}_{2cp} = k_2 \cdot \mathfrak{I}_p. \tag{11}$$

Таким образом, проведя преобразования, аналогично (4) и подставляя значения 0 _{р(v)} в уравнение 5), окончательно долучим:

$$\frac{1}{1 - \Phi} \left[\frac{q \cdot S_{\mu}}{x + B} \right] \left[1 - \Phi \left[\frac{x + B}{4 \omega \tau_{\mu}} \right] - \left[qS_{\mu} + q_{1\mu} + q_{2\mu} \right] \cdot \frac{1 - \Phi \left[\frac{x + B_{1}}{4 \omega \tau_{\mu + 0}} \right]}{x + B_{1}} \right] + A,$$
(12)

гле B определяется из выраження (4) и условия: $\theta_{p(x)} = \theta_{p-axcm}$ (0), при x=0.

Далее, на выражения (12) определяется B_i из условия: $\theta_{101}(x) = \theta_{101,010}$ при x = 0.

тде $\theta_{\rm p \ эксп \ (6)}, \ \theta_{\rm хол \ эксп \ (0)}$ — температуры резания и поверхности к конку холостого хола, полученные экспериментально.

Полученняя зависимость может быть пепользована для расчетемпературного поля режущего клина при различных соотношения длительностей рабочего и холостого ходов инструмента.

Кироваканский филиал ЕрПИ им. К. Маркса

Hoctymano 10,XU 1971

Մ. Վ. ԿԱՍՅԱՆ, Մ. Օ. ՆԱՎՈՅԱՆ

ԳՈՐԾԵՔԻ ՋԵՐՄԱՍՏԻՃԱՆԻ ՀԱՇՎԱՐԿԸ ԸՆԴՀԱՏ ԿՏՐՄԱՆ ԳԵՊՔՈՒՄ

Undahndanid

Տրված է ընդհատ կարման ժամանակ կարող սեպի ջերմասաիհանի հաչվարկման ժեխողիկան Էնդդծվում է, որ կարող սեպի ջերմաստիճանի փոփոխությունը կախված է մի չարը դործոններից, այդ քվում՝ կարիչանյունից ջերմաֆիզիկական հատկություններից, հետաղոտվող կետի խորությունից, րանվորական և պարապ ընթացրների տևողություններից, ինչպես նաև շրջապսառղ ժիջավայրի ջերմաֆեզիկական հատկություններից։ Ստացված տվյաները կարելի է ոգտաղորձել ջերմային լարումների հայվարկման համարւ

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Реаников А. Н. Теплофизика резаиня. М., «Машиностроение», 1969
- 2. Куклин П. Г. и др. Повышение прочности и наносостойкости гасрдоспавного дисмента М. «Маниностроение», 1966.