

УДК 546

КРИСТАЛЛИЗАЦИЯ В ВОЛНЕ СВС

Г. В. Мильников, Э. Н. Руманов

Институт структурной макрокинетики РАН,
142432 Черноголовка

Кристаллизация неравновесных аморфных СВС-продуктов повышает скорость волны. Изучены режимы такого ускорения.

Влияние фазового перехода на структуру волны горения рассматривалось в [1]. Показано, что фронтальный переход, сопровождаемый скачком теплового потока, при определенных (критических) условиях сменяется объемным, в структуре волны формируется температурное плато. При этом фазовый переход считался равновесным и, следовательно, эндотермическим (выделение тепла невозможно, если равновесный переход обусловлен нагревом). В данной работе предполагается, что реакция синтеза дает неравновесные продукты, которые затем кристаллизуются. Выделяющееся тепло может подогревать зону реакции, так что скорость горения повышается по сравнению с вычисленной без учета кристаллизации. Чтобы кристаллизация могла произойти, температура плавления продуктов $T_{\text{пл}}$ должна превышать температуру горения

$$T_{\text{ад}} = T_0 + (Q + L)/c, \quad (1)$$

где T_0 — начальная температура; Q, L — теплоты реакции и плавления продуктов; c — удельная теплоемкость. Здесь и в дальнейшем для простоты записи все теплофизические величины приняты не зависящими от температуры и одинаковыми для всех компонентов рассматриваемой системы.

Если разность $T_{\text{пл}} - T_{\text{ад}}$ относительно невелика (количественное выражение этого условия будет обсуждаться позднее), можно пренебречь зависимостью скорости кристаллизации W от температуры. Зависимость от концентрации b аморфного вещества принята в виде

$$W = W_0 b. \quad (2)$$

Можно показать, что использование степенных законов, отличных от линейного (2), не приводит к качественным изменениям излагаемых ниже результатов. Пусть узкая зона реакции расположена в плоскости $x = 0$. Тогда для зоны кристаллизации в согласии с (2) справедливо уравнение для температуры

$$\lambda T'' - \rho u c T' + L W_0 \exp(-W_0 x / \rho u) = 0 \quad (3)$$

с граничными условиями

$$x \rightarrow \infty : \quad T = T_{\text{ад}}, \quad (4)$$

$$x = 0 : \quad T = T_*, \quad (5)$$

$$\lambda T' = \rho u [c(T_* - T_0) - Q]. \quad (6)$$

Здесь λ, ρ — теплопроводность и плотность вещества; u — искомая скорость волны СВС, штрих означает дифференцирование по x ; T_* — темпе-

ратура зоны реакции. Из (3)–(5) следует связь между T_* и u

$$[1 + (\rho u)^2 c (\lambda W_0)^{-1}] (T_* - T_1) = L c^{-1}, \quad (7)$$

$$T_1 = T_0 + Q c^{-1}, \quad (8)$$

при этом условие на тепловой поток (6) удовлетворяется тождественно, что есть следствие первых интегралов полной системы для задачи о волне горения с двумя зонами выделения тепла [2, 3]. В качестве замыкающего можно использовать соотношение

$$u^2 = u_0^2 \exp[E(T_1^{-1} - T_*^{-1})], \quad (9)$$

где u_0 — скорость горения при $T_* = T_1$, когда поток тепла из зоны кристаллизации в зону реакции обращается в нуль; E — энергия активации реакции синтеза.

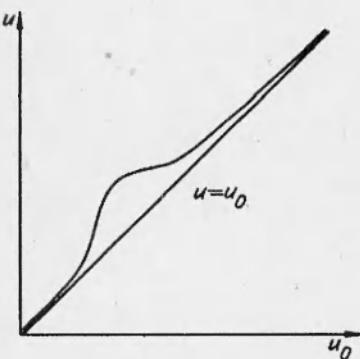


Рис. 1. Характерная зависимость скорости волны СВС u от скорости u_0 без учета кристаллизации.

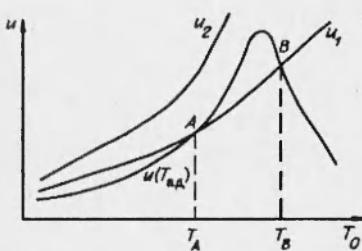


Рис. 2. Пример зависимости однозонных скоростей u , u_1 и u_2 от начальной температуры T_0 .

Зависимость $u(u_0)$ схематически изображена на рис. 1. На кривой хорошо видны три характерных участка. Пока $u_0 \ll \rho^{-1}(\lambda W_0 c^{-1})^{1/2}$ температура T_* близка к $T_{\text{ад}}$. По терминологии [3], это режим слияния, реакция и кристаллизация идут практически одновременно. При $u_0 \gg (\rho c T_1)^{-1}(E L \lambda W_0)^{1/2}$ разность $u^2 - u_0^2$ мала и перестает зависеть от u_0 (для удобства линия $u = u_0$ также изображена на рис. 1). Такое поведение близко к режиму отрыва. В обоих предельных случаях скорость волны u не зависит от скорости кристаллизации W_0 . Зависимость от W_0 имеет место лишь на промежуточном участке, что позволяет говорить о некотором сходстве с режимом управления. Конечно, для рассматриваемой протяженной зоны кристаллизации картина переходов между режимами (перестройка зонной структуры волны при критических значениях параметров), полученная в асимптотическом пределе узких зон [2, 3], размывается.

Если рассматривать фронтальную кристаллизацию (а не объемную, как до сих пор), то результаты [2, 3] можно непосредственно применить к интересующему нас взаимодействию зон реакции и кристаллизации. Для скорости фронта кристаллизации часто используется выражение [4]

$$u(T) = u_s e^{-\varepsilon/T} (e^{-L/T_{\text{пл}}} - e^{-L/T}), \quad (10)$$

где u_s — величина порядка скорости звука; ε — порядка энергии активации для коэффициента диффузии в твердом веществе. Если бы объемная кристаллизация сводилась к движению фронтов, созданных первоначально кристаллическими зародышами, то, согласно (10), температурная область, где W_0 можно считать постоянной величиной, — это окрестность максимума $u(T)$. Ширина области $\sim T_{\text{пл}}^2 \varepsilon^{-1}$, если $L \ll \varepsilon$.

Пример зависимости однозонных скоростей $u(T_{\text{ал}})$, $u_1 \sim e^{-E/T_1}$ и $u_2 \sim e^{-E/T_{\text{ал}}}$ от T_0 представлен на рис. 2. Согласно [2, 3], интервал $T_A < T_0 < T_B$ отвечает режиму управления, скорость волны СВС равна скорости фронта кристаллизации, следующего за зоной реакции. При $T_A > T_0 > T_B$ должен реализовываться режим отрыва, когда фронт кристаллизации либо все больше отстает от зоны реакции, либо фронтальная кристаллизация уступает место объемной. При других значениях E, ε , предэкспоненциальных множителей и параметрах области реализации этих режимов определяются построением, аналогичным рис. 2.

ЛИТЕРАТУРА

1. Алдушин А. П., Мержанов А. Г. Безгазовое горение с фазовыми превращениями // Докл. АН СССР. 1977. Т. 236, № 5. С. 1133–1136.
2. Хайкин Б. И., Филоненко А. К., Худяев С. И. Распространение пламени при протекании в газе двух последовательных реакций // Физика горения и взрыва. 1968. Т. 4, № 4. С. 591–599.
3. Мержанов А. Г., Руманов Э. Н., Хайкин Б. И. Многозонное горение конденсированных систем // ПМТФ. 1972. № 6. С. 99–105.
4. Turnbull D. Crystal growth rate // Solid State Physics. L.: Acad. Books Ltd, 1956. V. 3. P. 290.

Поступила в редакцию 5/VII 1994 г.