

20 сентября 1981 г.

ЗАТУХАНИЕ ЗВУКА,  
СВЯЗАННОЕ С РАСПАДОМ КОГЕРЕНТНЫХ  
КОНЦЕНТРАЦИОННЫХ ВОЛН  
В РАСТВОРЕ НИОБИЙ – ВОДОРОД

*В.А.Мелик-Шахназаров, И.А.Наскидашвили,  
Н.Л.Арабаджян*

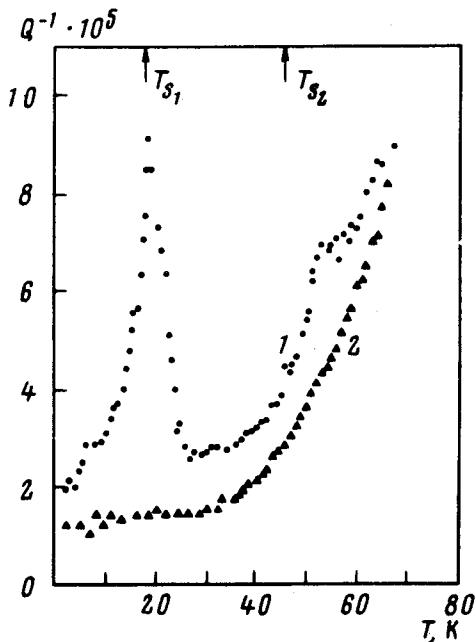
Обнаружены максимумы затухания низкочастотного ( $\sim 1$  кГц) звука вблизи точек потери устойчивости твердого раствора  $\text{NbH}_{0,04}$  относительно образования концентрационных волн. Получена оценка коэффициента диффузии водорода  $D \gtrsim 10^{-11} \text{ см}^2/\text{сек}$  для  $T \sim 20 \text{ К}$ . Это значение, несмотря на высокую концентрацию водорода, на три–пять порядков выше определенных другими способами.

В [1] впервые было показано, что при определенных условиях распад твердых растворов происходит путем образования периодических модулированных структур. Подробно это явление, оказавшееся достаточно широко распространенным, было исследовано в ряде работ (см. монографию [2]). Специфика распада твердых растворов металлов – во-

дород [3, 4] заключается в образовании плоских концентрационных волн двух типов, макроскопических, с длиной волны  $\lambda$  порядка размера образца  $d$ , и микроскопических с  $\lambda \ll d$ .

В [5] методом рассеяния холодных нейтронов были определены границы устойчивости коротковолновых концентрационных волн в растворе Nb – H. Оказалось, что для концентраций водорода в растворе  $c_H < 0,18$  двум различным ориентациям волнового вектора  $\vec{k}$ :  $\vec{k} \parallel [110]$  и  $\vec{k} \parallel [111]$  соответствуют две спинодали, лежащие при  $T < 80$  К.

В данной работе измерялось затухание низкочастотного ( $\sim 1$  кГц) звука в твердом растворе  $\text{NbH}_{0,04}$  в температурном интервале 1,5 – 80 К, включающем температуры спинодалей  $T_{s_1}$  и  $T_{s_2}$  для использованного состава. Образцы представляли собой пластинки<sup>2</sup> размерами  $10 \times 3 \times 0,3$  мм<sup>3</sup>, в которых возбуждалась поперечная четвертьволновая мода колебаний. Измерения проводились с помощью акустического спектрометра, работающего в регенеративном режиме [6]. Использовался поликристаллический ниобий зонной плавки; насыщение образца водородом производилось при  $T \approx 850$  К в кварцевой ампуле, заполненной чистым газом, полученным путем термического разложения гидрида.



Температурная зависимость затухания звука (в единицах обратной добротности акустического вибратора  $Q^{-1}$ ) представлена на рисунке (кривая 1). На кривой наблюдается максимум затухания при  $T \approx 18$  К, а также максимум при  $T \approx 55$  К, замаскированный фоновым затуханием. В качестве фоновой на рисунке представлена кривая 2, полученная при значительно меньшем содержании водорода в растворе ( $c_H \approx 0,005$ ).

На рисунке стрелками указаны температуры спинодалей  $T_{s_1}$  и  $T_{s_2}$  для твердого раствора  $\text{NbH}_{0,04}$ , согласно [5]. Видно, что температурное положение обнаруженных максимумов соответствует величинам  $T_{s_1}$  и  $T_{s_2}$ . Это позволяет заключить, что наблюдаемые максимумы

поглощения связаны с потерей устойчивости концентрационных волн, поляризованных в направлениях [110] и [111].

Поскольку вблизи температуры когерентной спинодали  $T_s$  и температуры фазового перехода второго рода с термодинамической точки зрения системы аналогичны, для описания затухания звука вблизи от  $T_s$  могут быть использованы соотношения, полученные впервые в [7] применительно к  $\lambda$ -точке в  $\text{He}^4$  (и, как оказалось, справедливые для фазовых переходов второго рода в твердых телах). В рамках теории самосогласованного поля [7] релаксационное поглощение звука определяется выражением:

$$\delta \sim \omega \tau / (1 + \omega^2 \tau^2) \quad (1)$$

$$c \quad \tau \sim (T_c - T)^{-1}.$$

Здесь  $\delta$  — логарифмический дикремент затухания,  $\omega$  — частота колебаний образца,  $T_c$  — температура фазового перехода,  $\tau$  — время релаксации параметра порядка. Вблизи от температуры спинодали затухание звука также как при фазовых переходах второго рода вызывается "критическим замедлением" — время релаксации в данном случае определяется следующим выражением [8]:

$$\tau \approx \frac{\lambda^2}{\pi^2 D} \frac{T_s}{T_s - T} . \quad (2)$$

Здесь  $\lambda$  — длина концентрационной волны,  $D$  — коэффициент диффузии водорода.

Отметим, что в данных экспериментах, по-видимому, впервые температура спинодали получена непосредственно, а не экстраполяцией из области однородного раствора.

Наблюдение максимумов поглощения звука вблизи  $T_{s_1}$  и  $T_{s_2}$ , являющихся точками потери устойчивости плоских концентрационных волн, позволило получить граничную оценку коэффициента диффузии водорода для  $T \sim 20$  К. Поскольку в максимуме затухания звука  $\tau \sim 1/\omega$ , при  $T < T_s$  из (2) следует  $D \gtrsim \omega \lambda^2 / \pi^2$ . Подставив  $\omega \sim 10^4$  сек $^{-1}$  и  $\lambda \sim 10$  Å, получаем оценку

$$D \gtrsim 10^{-11} \text{ см}^2/\text{сек}$$

Это значение коэффициента диффузии оказалось неожиданно большим в сравнении с известными данными. Так, для слабых растворов Н в № коэффициент диффузии, определенный по переориентации связанных пар Э — Н [9] при  $T \sim 40$  К равен  $\sim 10^{-16}$  см $^2$ /сек, а по скорости выпадания водорода из пересыщенного раствора при  $T \sim 34$  К  $\sim 10^{-14}$  см $^2$ /сек [10].

В заключение следует подчеркнуть следующее важное обстоятельство. Несмотря на то, что в наших экспериментах количество водорода в растворе было значительно больше, чем в [9, 10], полученное значе-

ние  $D$  намного выше, хотя, с другой стороны, известно [11, 12], что с ростом концентрации частиц коэффициент подбарьерной диффузии должен уменьшаться.

Институт физики  
Академии наук Грузинской ССР

Поступила в редакцию  
15 июля 1981 г.

### Литература

- [1] Cahn J.W., Hillard J.E. J. Chem. Phys., 1959, **31**, 688.
- [2] Хачатуров А.Г. Теория фазовых превращений и структура твердых растворов. М.: Наука, 1974.
- [3] Wagner H., Horner H. Adv. Phys., 1974, **23**, 587.
- [4] Bausch R., Horner H., Wagner H. J. Phys., 1975, **C8**, 2559.
- [5] Konrad H., Bauer G., Alefeld G., Springer T., Schmatz W. Z. Phys., 1974, **266**, 259.
- [6] Мелик-Шахназаров В.А., Наскидашвили И.А. ПТЭ, 1967, №1, 181.
- [7] Ландау Л.Д., Халатников И.М. ДАН СССР, 1954, **96**, 469.
- [8] Janssen H.-K. Z. Phys., 1976, **B23**, 245.
- [9] Chen C.G., Birnbaum H.K. Phys. stat. sol., 1976, **A36**, 687.
- [10] Engelhard J. J. Phys., 1979, **F9**, 2217.
- [11] Андреев А.Ф. УФН, 1976, **118**, 251.
- [12] Кацан Ю., Максимов Л.А. ЖЭТФ, 1973, **65**, 622.