

Письма в ЖЭТФ, том 15, вып 6, стр. 343 – 345 20 марта 1972 г.

**МОЖЕТ ЛИ ЖИДКИЙ МОЛЕКУЛЯРНЫЙ ВОДОРОД НАХОДИТЬСЯ
В СВЕРХТЕКУЧЕМ СОСТОЯНИИ?**

B. L. Гинзбург, A. A. Собянин

Любая бозе-жидкость должна, по-видимому, переходить в сверхтекучее состояние при некоторой температуре T_λ , если только она не затвердевает при более высокой температуре $T_m > T_\lambda$. Такое утверждение подтверждается на примере жидкого гелия (в этом случае при $P < 25 \text{ atm}$ жидкость вообще не затвердевает) и не противоречит оцен-

кам для молекулярного водорода H_2 . В самом деле, для идеального бозе-газа

$$T_{\lambda_0} = \frac{3,31 \hbar^2}{g^{2/3} M k} n^{2/3} = 112 \left(\frac{M}{M_p} \right)^{5/3} \rho^{2/3}, \quad (1)$$

где M – масса атома (молекулы), M_p – масса протона, n – концентрация, $\rho = M_p$ – плотность и при переходе к последнему выражению стат-вес g положен равным единице. Для He , согласно (1), $T_{\lambda_0} = 3^\circ K$, в то время, как $T_\lambda = 2,17^\circ$. Для H_2 , согласно (1) с $g = 1$ (пара-водород), $T_\lambda \approx 6^\circ$, в то время, как $T_m = 14^\circ$ (в тройной точке $T_m = 13,806^\circ K$).

В силу сказанного можно думать, что жидкий H_2 перейдет в сверхтекучее состояние, если только удастся задержать его затвердевание до температуры $T \sim 6^\circ$ ¹⁾. Для этой цели можно пытаться использовать переохлаждение жидкого H_2 , применять растяжение (т. е. создавать отрицательное давление) и исследовать пленки на различных подложках. Кроме того, на значение T_m влияет введение примесей (в первую очередь речь идет о He), появление вакансий и замена некоторых молекул H_2 на атомы H (этого можно добиться нейтронным облучением)¹⁾. Надежно оценить пределы снижения T_m мы не можем, но с целью привлечь внимание экспериментаторов к проблеме сверхтекучести H_2 (точнее, речь в первую очередь может идти о наблюдении λ -перехода в метастабильном жидким водороде), сделаем еще несколько замечаний на этот счет.

Поскольку жидкий H_2 смачивает большинство поверхностей, переохлаждение может быть затруднено в связи с образованием слоя твердого H_2 у стенки с последующим ростом этого слоя. Эту трудность можно надеяться обойти, в частности, при использовании твердых стенок из D_2 ($T_m = 18,7^\circ$) или Ne ($T_m = 24,57^\circ$). Дело в том, что в случае D_2 и Ne параметр ϵ в фор-

¹⁾ Межмолекулярное взаимодействие часто описывают потенциалом Леннард – Джонса

$$V(r) = 4\epsilon [(\sigma/r)^{12} - (\sigma/r)^6], \quad (2)$$

причем для $He \epsilon = 10,2^\circ K$ и $\sigma = 2,56 \text{ \AA}$, а для $H_2 \epsilon = 37^\circ K$ и $\sigma = 2,92 \text{ \AA}$. В работе [1] при использовании формулы (2) и экспериментальных данных о радиальной функции распределения для He было получено значение $T_\lambda = 2,15^\circ$. В случае H_2 расчет по схеме [2] нами полностью проведен не был и вряд ли он был бы надежен, в частности, в связи с отсутствием нужных сведений о радиальной функции распределения при $T \sim T_\lambda$. Однако в качественном отношении из [2] ясно, что для H_2 можно ожидать значения T_λ близкого к T_{λ_0} (и, в принципе, даже превосходящего T_{λ_0}), поскольку T_λ возрастает с ростом ϵ , а $\epsilon(H_2) \gg \epsilon(He)$.

²⁾ Мы не касаемся здесь вопроса о возможности создать пленки (в частности, сверхтекучие) из атомарного водорода (см. [3]).

мule (2) равен или несколько меньше, чем для H_2 . Не исключено также применение каких-то других несмачиваемых веществ. К сожалению, грубые оценки свидетельствуют о том, что и при отсутствии зародышей на стенках переохлаждение H_2 возможно лишь на $2 - 3^\circ$ (для жидкой воды переохлаждение не превосходит 40°). Отрицательное давление для воды на практике достигало 280 атм (см. [4]). Для H_2 оценка отрицательного давления $|P_{\max}| \sim \epsilon / \sigma^3$ приводит к значению около 200 атм . Возможно эта оценка занижена, но даже достижение давления $P = -200 \text{ атм}$ привело бы к снижению T_m примерно на 7° (согласно [5], в тройной точке $dT_m/dp = 29 \text{ атм/град}$). Если для H_2 , как и для He , $dT_\lambda/dp \sim -100 \text{ атм/град}$, то учитывая грубыю оценку можно надеяться довести значение T_λ до $6 - 8^\circ$, а значение T_m также до $6 - 8^\circ$. Другими словами, достижение λ -перехода в жидким H_2 не исключено (особенно, если учесть уменьшение производной dT_m/dp с понижением температуры). На основе расчетов типа [6] можно надеяться уточнить нижний предел для T_m , в чистом H_2 , но без экспериментальных исследований обойтись все равно нельзя, особенно учитывая возможное влияние примесей He , вакансий и т. д.

Работа [7] свидетельствует о возможности получения неплотных однородных пленок He на достаточно гладких поверхностях. В этой связи интересно выяснить возможность получения аналогичных пленок H_2 ¹⁾. На таком пути, если плотность H_2 может быть сделана заметно меньшей плотности обычного жидкого водорода, есть основания рассчитывать на появление λ -перехода, а быть может и сверхтекучести квазидвухмерного типа. Вряд ли можно сомневаться в том, что затронутый круг вопросов заслуживает исследования.

Физический институт
им. П.Н.Лебедева
Академии наук СССР

Поступила в редакцию
24 января 1972 г.

Литература

- [1] R.I.Cortuccini. Pure and applied cryogenics, 5, "Liquid Hydrogen", ch. 2, Pergamon Press, 1966.
- [2] G.Chaplin, Phys. Rev. A, 3, 1671, 1971.
- [3] C.E.Hecht. Physica, 25, 1159, 1959.
- [4] A.T.J Hayward. American Scientist, 59, 434, 1971.
- [5] R.D.Goodwin, H.M.Roder. Cryogenics, 3, 12, 1963.
- [6] J.Tsuzuki. J.Phys. Soc. (Japan), 21, 2132, 1966.
- [7] M.Bretz, I.G.Dash. Phys. Rev. Lett., 26, 963; 27, 647, 1971.

¹⁾ Интерес как в случае пленок, так и для макроскопических объемов представляют все молекулы H_2 , D_2 , T_2 , HD , HT и DT , поскольку таким образом можно выявить влияние и статистики, и массы. Это относится, конечно, и к проблеме металлизации водорода.