

Объединенный институт ядерных исследований дубна

651

9/2-81 8-80-536

f

А.М.Архаров, А.И.Агеев, В.И.Пряничников, Н.Б.Рубин

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНОЕ ИССЛЕДОВАНИЕ ТЕПЛООТДАЧИ В **Не-I И Не-II** ПРИ СТАЦИОНАРНОЙ ТЕПЛОВОЙ НАГРУЗКЕ

Направлено в журнал "Химическое и нефтяное машиностроение"



Процессы теплоотдачи в жидком гелии He-I и He-II представляют значительный практический интерес при создании и стабилизации сверхпроводящих систем 1.2. При этом очень важно знать значение критического теплового потока  $q_{\rm Kp}$  и соответствующий ему температурный напор  $\Delta T_{\rm Kp}$ , чтобы не допустить перехода сверхпроводника в нормальное состояние. Однако данных для проведения надежных тепловых расчетов, связанных с теплоотдачей в He-I и особенно в He-II, в настоящее время недостаточно.

В данной работе приводятся результаты экспериментального исследования теплоотдачи от медного образца в He-I и He-II при стационарной тепловой нагрузке. Образец изготовлен в виде пластины с размерами 0,005х0,1х0,1 м из отожженной меди марки M3. С одной стороны пластины установлен нагреватель; температура поверхности противоположной стороны пластины измерялась тремя угольными резисторами фирмы Allen-Bradley, а результаты измерений фиксировались цифровым вольтметром. Эксперименты проводились на горизонтально расположенной пластине, обращенной нагревателем вниз. Описание экспериментального стенда и некоторые данные приведены в работе <sup>/8/.</sup>

На <u>рис.1</u> представлены экспериментальные значения теплового потока от образца q, Вт/м<sup>2</sup>, в Не-I /кривая 1/ и коэффициента теплоотдачи «, Вт/м<sup>2</sup>К /кривая III, построена на основе уравнения  $\alpha = q/\Delta T$  / в зависимости от температурного напора  $\Delta T = T_{CT} - T_S$ , К. На экспериментальной кривой I кипения в Не-I отмечены характерные области теплообмена: конвективная, развитого пузырькового кипения, переходная и устойчивого пленочного кипения; зоны их распространения совпадают с аналогичными зонами работы <sup>4/.</sup> Следует отметить, что для исследованного сравнительно массивного медного образца первая критическая плотность теплового потока  $q_{Kp_1} \approx 8000$  Вт/м<sup>2</sup> имела место при температурном напоре  $\Delta T_{Kp_1} \approx 0.9$ К. В работах <sup>/5.6/.</sup> проведенных на тонких образцах, первый кризис кипения имел место при критической плотности теплового потока  $q_{Kp_1} \approx 8000 \div 10000$  Вт/м<sup>2</sup> и температурном напоре  $\Delta T_{Kp_1} \approx 0.7\div 1.0$  К.

На <u>рис.2</u> представлены экспериментальные значения теплового потока от образца q.BT/м<sup>2</sup>, в He-II /кривая I / и коэффициента теплоотдачи  $\alpha$ . BT/м<sup>2</sup> К /"проводимость Капицы" - кривая II / <sup>8,9</sup>/ в зависимости от температурного напора  $\Delta T = T_{\rm CT} - T_{\rm S}$ , К. На экспериментальной кривой I по аналогии с работой <sup>Л07</sup> отмечены характерные области теплообмена: "сопротивления Капицы"; "беспленочного кипения"; переходная область; область пленочного кипения. Видно, что для исследованного образца критическая плотность теплового потока  $q_{\rm Kp} \approx 2500$  Вт/м<sup>2</sup>, наблюдалась при температурном напоре  $\Delta T_{\rm Kp} \approx 0,32$  К. Интересно, что при температурном напоре  $\Delta T \approx 0,55$  К тепловой поток практически пере-

> О БЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУ «...ЕРНЫХ ИССЛОДОВАНИ БИБЛИОТЕКА

стает зависеть от температурного напора. В работах /10,11/ отмечается. что значения критической плотности теплового потока q ко в Не-II весьма различны и их значения разными авторами указаны в диапазоне от 100 до 150000 Вт/м<sup>2</sup> в зависимости от температуры гелиевой ванны, размеров и формы поверхности нагрева и глубины ее погружения. К сожалению, данные экспериментальные результаты невозможно сопоставить с расчетными, т.к. в настоящее время отсутствуют /10/ соотношения для теоретического определения максимальной плотности теплового потока q <sub>кр</sub> в He-II и не существует аналитической оценки величины температурного напора  $\Delta T_{\rm KD}$ . В работе $^{/12/}$  исследования проводились на медных образцах с чистотой 99,999%, были получены высокие значения критической плотности теплового потока q<sub>кD</sub> ≃ 10000÷50000 Вт/м<sup>2</sup> при температурных напорах  $\Delta T_{KD} \approx 1.5$  К, однако в области температурных напоров  $\Delta T \simeq 0.1 \div 0.3$  К экспериментальные значения теплового потока находятся в хорошем соответствии с результатами данной работы.

Кривая II построена на основе уравнения  $\alpha = q / \Delta T$  по нашим экспериментальным данным и показывает характер изменения коэффициента теплоотдачи  $\alpha$  в зависимости от температурного напора  $\Delta$  T в He-II. Выражение для определения теоретического значения коэффициента теплоотдачи от твердой стенки к He-II было получено И.М.Халатниковым /13/:



Рис. 1. Тепловой поток от медного образца в Не-І и коэффициент теплс «отдачи в зависимости от темпера `турного напора: p = 1.01.10 °Па; \* "уровень жидкого гелия над образцом Н = 35 см; температура на сыщения T<sub>S</sub> = 4,244 К; I- эк-«»спериментальная кривая кипения в He-I: 1 - конвективная область, 2 - область развитого пузырькового кипения, 3 - переходная область, 4 - область устойчивого пленочного кипения; II - расчетная зависимость по формуле Кутателадзе С.С. 77; III - зависимость коэффициента теплоотдачи от температурного напора, построенная по экспериментальным данным; IV, V - зависимости теплового потока от температурного напора из работ<sup>/5.6/</sup>.

$$\alpha_{0} = \frac{q}{\Delta T} = \frac{16 \pi^{4} \cdot k \cdot \rho_{X} \cdot \omega_{X}}{15 h \cdot \rho_{T} \cdot \omega_{t}^{3}} \cdot F(\frac{\omega_{t}}{\omega_{\ell}}) T_{S}^{3}, \qquad (1/$$

где К - постоянная Больцмана;  $\rho_{\rm X}$  и  $\rho_{\rm T}$  - плотности жидкого гелия и твердого тела соответственно, кг/м<sup>3</sup>; h - постоянная Планка;  $\omega_{\rm X}$  - скорость первого звука в жидком гелии, м/с;  $\omega_{\rm t}$  и  $\omega_{\ell}$  - скорость продольного и поперечного распространения звука в твердом теле соответственно, м/с;  $F(\frac{\omega_{\rm t}}{\omega_{\ell}})$  - функция упругих констант твердого тела.

Расчет дает теоретическое значение коэффициента теплоотдачи от меди в He-II  $a_0 \simeq 20 \ T_S^8$ , BT/ $m^2$ K. Для  $T_S = 1,91$  K, как в случае <u>рис.2</u>, расчетное значение  $a_0 \simeq 139$  BT/ $m^2$ K, а экспериментальное лежит в диапазоне 5500÷7500 BT/ $m^2$ K. Расхождение результатов теоретических расчетов и экспериментальных значений наблюдается во многих известных работах и подробно рассматривается авторами работ <sup>(10,11)</sup>, при этом значения коэффициентов теплоотдачи, полученные экспериментальным путем для любых поверхностей нагрева, оказываются значительно выше, чем

Рис.2. Тепловой поток от медного образца в Не-II и коэффициент теплоотдачи в зависимости от температурного напора;  $P = 0.02 \cdot 10^5$  Па; уровень жидкого гелия Не – II над образцом Н = 15 см: температура насышения Т.з = = 1,91 К; І - экспериментальная кривая теплоотдачи в He-II: 1 - область "сопротивления Капицы", 2 - "беспленочного кипения". 3 - переходная область, 4 - область пленочного кипения; II - зависимость коэффициента теплоотдачи от температурного напора, построенная по экспериментальным данным; III - расчетная зависимость по формуле Халатникова И.М.<sup>/13/</sup>; IV - зависимость теплового потока от температурного напора из работы



это предсказывается теорией. Значения коэффициента теплоотдачи, полученные на <u>рис.2</u> для области  $\Delta \, T < T_S$  при  $T \approx 1,8 \div 2,1$  К, хорошо аппроксимируются формулой  $a \approx 850 \, T_s^3$  ,Вт/м<sup>2</sup>К.

## выводы

1. Получена экспериментальная зависимость  $q = f(\Delta T)$ в He-I для относительно массивного медного образца; найдены значения  $q_{Kp_1}$  и  $\Delta T_{Kp_1}$ .

2. Получена экспериментальная зависимость q = f( $\Delta T$ ) в He-II для относительно массивного медного образца; определены значения q<sub>Kp</sub> и  $\Delta T_{Kp}$ .

. 3. Полученные результаты сопоставлены с теоретическими; сравнение с экспериментальными данными других авторов в возможной области показывает удовлетворительное совпадение.

## ЛИТЕРАТУРА

- 1. Агеев А.И. и др. ЖТФ, 1977, т.47, №6, с.1213-1221.
- 2. Брехна Г. Сверхпроводящие магнитные системы. "Мир", М., 1976, с.704.
- 3. Архаров А.М. и др. ОИЯИ, 8-80-112, Дубна, 1980.
- Bailey R.L. Experiment Report RL-73-089, August 1973, Department of Engineering Science, Rutherford Laboratory, Chilton.
- 5. Efferson K.R. J.Appl.Phys., 1969, vol.140, p.995.
- 6. Cummings R.D., Smith J.L. Proc. 11R.Comm., 1966, 1, p.85.
- 7. Кутателадзе С.С. Теплопередача при конденсации и кипении. "Машгиз", М.-Л., 1952, с.232.
- 8. Капица П.Л. ЖЭТФ, 1941, т.11, вып. 1, с.1-31.
- 9. Капица П.Л. ЖЭТФ, 1941, т.11, вып.6, с.581-591.
- 10. Григорьев В.А., Павлов Ю.М., Аметистов Е.В. Кипение криогенных жидкостей. "Энергия", М., 1977, с.288.
- Фрост У. Теплопередача при низких температурах. "Мир", М., 1977, с.391.
- Goodling J.S., Irey R.K. Non-Boiling and Film-Boiling Heat Transfer to a Saturated Bath of Liquid Helium. Adv.in Cryog.Eng., 1969, v.14. p.159.
- 13. Халатников И.М. ЖЭТФ, 1952, т.22, вып.6, с.687-704.

Рукопись поступила в издательский отдел 29 июля 1980 года.