

## ТЕПЛОЕМКОСТЬ ТИТАНА В БЛИЗИ ТОЧКИ ФАЗОВОГО ПРЕВРАЩЕНИЯ

Г. Г. Зайцева, Я. А. Крафтмакер

(Новосибирск)

Имеющиеся в настоящее время данные о теплоемкости титана вблизи точки фазового превращения [1-3] плохо согласуются между собой. Особенно велико расхождение результатов непосредственных измерений теплоемкости, выполненных Бэкхарстом [2] и Холландом [3]. Последняя работа отличается также значительной погрешностью измерений, достигающей вблизи точки фазового превращения 10-15%. В связи с этим авторами проведены измерения теплоемкости титана в интервале температур 1000-1300° К. Измерения проводились при помощи модуляционного метода [4], но с тем отличием, что амплитуда колебаний температуры образца определялась по колебаниям его светимости. Использование зависимости электрического сопротивления образца от температуры в этом случае нецелесообразно, так как вблизи точки фазового превращения сопротивление титана изменяется аномальным образом. Определение изменений температуры по изменениям светимости образца уже использовалось [5, 6]. Температура фазового превращения титана составляет 1155° К, поэтому необходимо было применить приемник излучения, чувствительный к инфракрасным лучам.

Измерения проводились в вакууме на образцах йодидного титана в виде проволок диаметром 0.5 мм и длиной 60-120 мм. Для устранения влияния концов к средней части образцов длиной 30-50 мм присоединялись потенциальные провода из вольфрама диаметром 0.03 мм. Образцы нагревались переменным током с частотой 50 Гц. Амплитуда колебаний температуры образцов составляла величину порядка 0.1°. Излучение от средней части образцов попадало на фотосопротивление из сернистого свинца. Фотосопротивление включалось последовательно с источником постоянного напряжения и сопротивлением нагрузки. Переменное напряжение на сопротивлении нагрузки, связанное с колебаниями температуры образца, усиливалось избирательным усилителем и измерялось. Расчет теплоемкости образца производился по формуле

$$mc = \frac{P}{2\omega V} \frac{dV}{dT}$$

Здесь  $P$  — мощность и частота тока, питающего образец,  $V$  — амплитудное значение переменного напряжения на сопротивлении нагрузки,  $dV / dT$  — производная зависимости напряжения на нагрузочном сопротивлении от температуры образца.

Температура образцов определялась по излучаемой ими мощности на основании данных об интегральном коэффициенте черноты титана [1].

На фигуре сплошной линии приводятся результаты наших измерений теплоемкости титана в интервале температур 1000-1300° К. Эти данные представляют средние значения результатов, полученных с несколькими образцами.

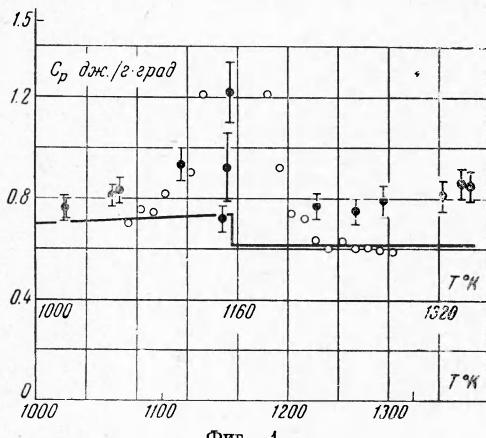
Погрешность средних значений не превышает 3%. Светлыми точками приведены данные, полученные Бэкхарстом [2], и точками с вертикальными черточками — данные Холланда [3].

Авторы благодарят П. Г. Стрелкова за внимание к работе.

Поступила 21 XI 1964

## ЛИТЕРАТУРА

1. Handbook of thermophysical properties of solid materials. Pergamon Press, Oxford — London — N. Y. — Paris, 1961.
2. B a c k h u r s t I. The adiabatic vacuum calorimeter from 600 to 1600° C. J. Iron and Steel Inst., 1958, vol. 189, No. 2.
3. H o l l a n d L. R. Physical properties of titanium. III. The specific heat. J. Appl. Phys., 1963, vol. 34, No. 8.
4. К р а ф т м а х е р Я. А. Модуляционный метод измерения теплоемкости. ПМТФ, 1962, № 5.
5. R a s o r N. S., M c C l e l l a n d J. D. Thermal property measurements at very high temperatures. Rev. Scient. Instrum., 1960, vol. 31, No. 6.
6. L o w e n t h a l G. C. The specific heat of metals between 1200 and 2400° K. Austral. J. Phys., 1963, vol. 16, No. 1.



Фиг. 1