

УДК 536.422.4:661.97.001.5

*В. Н. Щелкунов, Н. З. Руденко, Ю. В. Шостак, В. И. Долганин*

**ИССЛЕДОВАНИЕ ПРОЦЕССА  
ПОВЕРХНОСТНОЙ ДЕСУБЛИМАЦИИ ДВУОКИСИ УГЛЕРОДА  
ИЗ БИНАРНЫХ ГАЗОВЫХ СМЕСЕЙ**

*Приведены результаты экспериментального исследования временной эволюции основных характеристик процесса поверхностной десублимации двуокиси углерода из газовых смесей  $N_2-CO_2$  и  $He-CO_2$ .*

При выборе способа очистки газов от двуокиси углерода предпочтение в ряде случаев отдается способу, основанному на вымораживании  $CO_2$  на теплообменных поверхностях. К преимуществам данного способа следует отнести высокую степень очистки газов, большую производительность, стабильность работы и экономичность установок.

Процесс поверхностной десублимации  $CO_2$ , сопровождающийся изменением плотности и теплопроводности твердой фазы, относится к сложному случаю тепло- и массообмена с подвижной границей. В связи с этим знание основных закономерностей десублимации и свойств твердой фазы является необходимым условием для создания оптимальных конструкций вымораживающих устройств. Анализ имеющихся в литературе сведений по рассматриваемой проблеме свидетельствует о явном недостатке подобной информации. Известна только одна работа, в которой приведены данные о плотности и теплопроводности твердой фазы  $CO_2$  на ранней стадии ее образования [1]. Остальные литературные данные носят частный характер, так как посвящены изучению специфики работы конкретных элементов технологических систем — регенераторов и рекуператоров воздухоразделительных установок.

В настоящей работе содержатся результаты исследования процесса

десублимации  $\text{CO}_2$  при взаимодействии потока газовых смесей  $\text{N}_2-\text{CO}_2$  и  $\text{He}-\text{CO}_2$  с продольно расположенной криогенной пластины. В ходе экспериментов изучался характер изменения во времени толщины, плотности и теплопроводности слоя криосадка  $\text{CO}_2$ , температуры его поверхности, плотностей конвективного теплового и массового потоков.

Опыты проводились на криогенной газодинамической установке высокого давления [2]. Исследуемой моделью являлась медная полированная пластина размерами  $56 \times 56 \times 4,5$  мм. Методика проведения экспериментов подробно описана в работе [3].

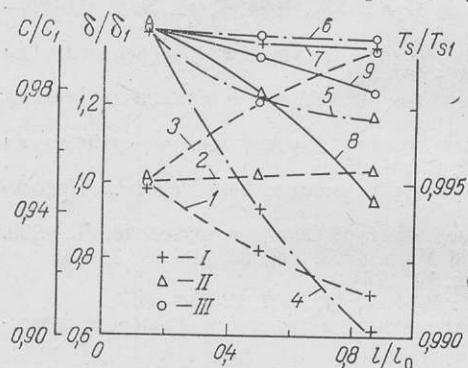


Рис. 1. Распределение вдоль пластины в различные моменты времени  $\tau$  относительных значений толщины твердой фазы, температуры ее поверхности и концентрации  $\text{CO}_2$  (измеренной на удалении  $\sim 0,5$  мм от поверхности криосадка) при  $T_\infty = 193$  К,  $v_\infty = 3$  м/с,  $T_n = 145$  К,  $P_\infty = 0,1$  МПа,  $P_{\text{CO}_2} = 4,35$  кПа, смесь  $\text{N}_2-\text{CO}_2$ : I—3 — изменение толщины; 4—6 — изменение концентрации  $\text{CO}_2$ ; 7—9 — изменение температуры поверхности; I, II, III — при  $\tau = 1, 3$  и 6 ч соответственно

Как показали визуальные наблюдения и фотосъемка, во всех исследуемых режимах процесс поверхностной десублимации  $\text{CO}_2$  обладает рядом общих особенностей. В начальный момент времени  $\tau < 2$  мин на поверхности пластины образуются одиночные произвольно ориентированные в пространстве кристаллы размером 0,1—0,5 мм. Часть кристаллов уносится с поверхности пластины потоком газа. В последующие моменты времени вокруг имеющихся кристаллов образуются кристаллические группы и происходит заполнение всей поверхности пластины. Форма и размеры кристаллов зависят от условий эксперимента. Повышение концентрации или скорости диффузии  $\text{CO}_2$  в смеси, снижение температуры пластины или тепловой нагрузки приводят к образованию более крупных кристаллов. Наиболее распространенные формы кристаллов: куб, пластина, призма, звезда, дендрит.

В процессе образования твердой фазы  $\text{CO}_2$  изменение ее толщины вдоль пластины происходит достаточно сложным образом (рис. 1). В первые 1—2 ч, несмотря на практическую изотермичность поверхности твердой фазы (кривая 7), слой криосадка нарастает с большей скоростью в передней части пластины (кривая 1). Эта неравномерность толщины связана с обеднением пограничного слоя двуокисью углерода при движении смеси вдоль пластины (кривая 4), так как диффузионный перенос с внешней его границы не успевает компенсировать убыль высадившихся молекул  $\text{CO}_2$ . Следует отметить, что в опытах со смесью  $\text{He}-\text{CO}_2$ , где значение коэффициентов взаимной диффузии в 4 раза выше, чем в смеси  $\text{N}_2-\text{CO}_2$  [4], неравномерность толщины слоя была значительно меньше. Со временем по мере изменения температуры поверхности слоя вдоль пластины (кривые 8, 9) происходит перераспределение потока массы  $\text{CO}_2$  (кривые 5, 6) и соответственно изменение скорости роста толщины твердой фазы. Толщина слоя постепенно выравнивается (кривая 2), а при  $\tau > 4$  ч более высокая скорость роста слоя криосадка наблюдается в хвостовой части пластины (кривая 3).

С учетом неравномерности толщины слоя вдоль пластины, составлявшей в наших опытах 1—3 мм, сравнение результатов экспериментов проводили по ее средним значениям, рассчитанным на основании измерений величин  $\delta$  в трех сечениях пластины с координатами  $l=8, 28, 48$  мм.

На рис. 2 приведены экспериментальные кривые, отражающие изменение во времени основных характеристик процесса тепло- и массообмена.

Отметим, что далее в тексте под терминами толщина, плотность, температура поверхности криосадка подразумеваются их средние значения.

Из рис. 2, а видно, что толщина слоя твердой фазы увеличивается в течение всего процесса десублимации. Наибольшее влияние на скорость роста толщины слоя оказывают температура пластины и давление смеси. Замена рабочей среды с азотной на гелиевую не приводит к существенным изменениям толщины. Закон изменения толщины слоя во времени близок к параболическому, что согласуется с результатами,

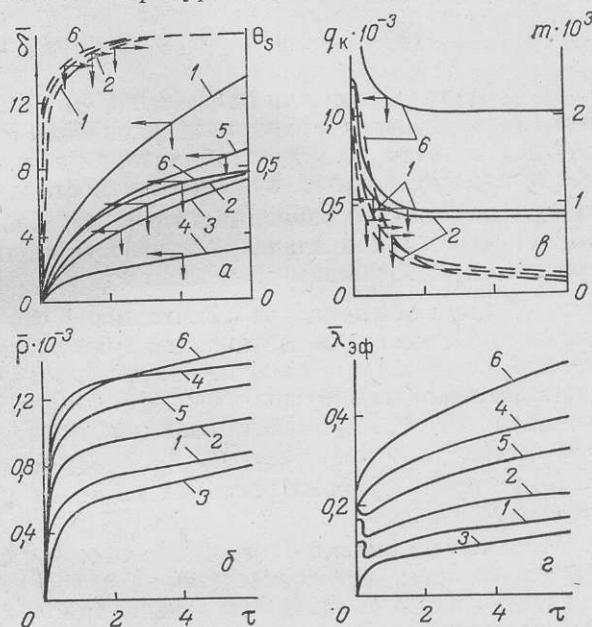


Рис. 2. Изменение во времени средней толщины твердой фазы и безразмерной температуры ее поверхности (а), средней плотности слоя (б), плотностей конвективного теплового и массового потоков (в), коэффициента эффективной теплопроводности слоя (г) для различных условий опытов: 1—6 — по таблице.  $\delta$ , мм;  $\rho$ ,  $\text{кг}\cdot\text{м}^{-3}$ ;  $q_k$ ,  $\text{Вт}\cdot\text{м}^{-2}$ ;  $m$ ,  $\text{кг}\cdot\text{м}^{-2}\cdot\text{с}^{-1}$ ;  $\lambda_{\text{эфф}}$ ,  $\text{Вт}\cdot\text{м}^{-1}\cdot\text{К}^{-1}$ ;  $\tau$ , ч

полученными при вымораживании влаги [5]. При этом, как следует из рассмотрения кривых  $\delta=f(\tau)$  и  $\Theta_s=f(\tau)$ , наибольшая скорость роста толщины слоя имеет место в начальном периоде десублимации  $\tau < 30$  мин, характеризующемся большим переохлаждением поверхности слоя. По мере повышения температуры поверхности твердой фазы скорость роста толщины замедляется. Установлено, что температура поверхности слоя увеличивается до значений, близких к равновесной температуре фазового перехода  $\text{CO}_2$ , и в дальнейшем происходит ее слабый рост, т. е. практически стабилизируется. При этом, как показывают локальные измерения температуры  $T_s$ , наблюдаются ее периодические колебания с амплитудой 0,2—0,5 К.

Кривые  $\Theta_s=f(\tau)$  хорошо описываются зависимостями типа

$$\Theta_s = 1 - \exp(-k\sqrt{\tau}),$$

где  $k$  — эмпирический коэффициент, зависящий от соотношения определяющих параметров и лежащий в рассматриваемых опытах в интервале 1,5—3. Установлено, что наибольшее влияние на величину коэффициента  $k$  оказывает скорость газового потока, увеличение которой приводит к одновременной интенсификации как переноса тепла к поверхности слоя, так и переноса массы. Так, при  $v_\infty > 3$  м/с  $k > 2$ , а при  $v_\infty < 3$  м/с  $k < 2$ .

Как следует из рис. 2, б, плотность криосадка с течением времени повышается. Твердая фаза уплотняется за счет внутренней диффузии — эффекта перекристаллизации молекул  $\text{CO}_2$  из «теплых» участков слоя в более «холодные» под действием внутреннего перепада парциального давления  $\text{CO}_2$ , вызываемого температурным градиентом в слое. Согласно приведенным зависимостям  $\rho=f(\tau)$  и  $\Theta_s=f(\tau)$ , изменение значений  $\rho$

**Условия проведения опытов**

Номер опыта	$T_{\infty}$ , К	$T_{\Pi}$ , К	$v_{\infty}$ , м/с	$P_{\infty}$ , МПа	$P_{CO_2}$ , кПа	Смесь
1	193	118	3	0,1	4,35	$N_2 - CO_2$
2	193	145	3	0,1	4,35	$N_2 - CO_2$
3	193	145	0,5	0,1	4,35	$N_2 - CO_2$
4	193	145	3	0,5	4,35	$N_2 - CO_2$
5	199	151	3	0,1	8,76	$N_2 - CO_2$
6	193	145	3	0,1	4,35	$He - CO_2$

коррелируется с изменением значений  $\Theta_s$ . Так, в начальный период с ростом температуры поверхности твердой фазы ее плотность интенсивно возрастает, а затем по мере стабилизации температуры  $\Theta_s$  скорость уплотнения слоя становится практически постоянной, о чем свидетельствует линейный характер зависимости  $\rho = f(\tau)$ . Анализ опытных данных показывает, что большие значения плотности в одинаковые моменты времени соответствуют большим значениям  $P_{\infty}$ ,  $T_{\infty}$ ,  $v_{\infty}$ ,  $P_{CO_2}$ . Уменьшение температуры пластины приводит к снижению  $\rho$ , что связано с увеличением размеров и количества образующихся кристаллов, а также с меньшей плотностью их упаковки. На величине плотности слоя сказываются также свойства неконденсирующегося в данном процессе газа, в первую очередь значение коэффициента взаимной диффузии. Так, в опытах с гелиевой смесью уплотнение твердой фазы происходит интенсивнее, а величина  $\rho$  при прочих равных условиях в 1,4—1,6 раза выше, чем в опытах со смесью  $N_2 - CO_2$ .

Плотности конвективного теплового  $q_k$  и массового  $m$  потоков изменяются во времени в соответствии с изменением температуры поверхности слоя (рис. 2, *a*, *b*). В начальный период, когда наблюдается ее быстрый рост значения  $q_k$  и  $m$  интенсивно падают, уменьшаясь в течение первых двух часов соответственно в 1,5—2,5 и 6—8 раз. Затем по мере стабилизации значения  $\Theta_s$  скорость изменения перечисленных характеристик становится практически постоянной.

Рассчитанные на основе полученных нами экспериментальных данных значения коэффициента эффективной теплопроводности слоя криосадка лежат в интервале 0,04—0,55 Вт·м<sup>-1</sup>·К<sup>-1</sup>. Характер изменения  $\lambda_{\text{эфф}}$  во времени для разных начальных условий представлен на рис. 2, *г*. Очевидно, что большие значения  $\lambda_{\text{эфф}}$  соответствуют большим значениям плотности слоя. Рост теплопроводности во времени вызван изменением структуры криосадка в процессе его уплотнения, так как при этом возрастают количество контактов между кристаллами. Визуальные наблюдения показывают, что в период интенсивного роста слоя структура твердой фазы представляет собой нагромождение отдельных кристаллов с большим количеством газовых пор между ними и является неоднородной по толщине слоя — с ростом температуры поверхности слоя форма и размеры кристаллов изменяются. Со временем по мере уплотнения слоя газовые промежутки заполняются, пористость его уменьшается. Кристаллы, срастаясь между собой, образуют вначале слой с рыхлой структурой, который постепенно превращается в прозрачный сухой лед. Следует отметить, что данные изменения структуры слоя происходят вдоль пластины с неодинаковой скоростью. Так, образование прозрачного сухого льда начинается на передней кромке слоя, распространяясь постепенно к хвостовой. Скачкообразные повышения коэффициента  $\lambda_{\text{эфф}}$  (кривые 1, 2, 5) связаны с изменением механизма переноса тепла на ранней стадии процесса десублимации ( $\tau < 10$  мин), когда слой представляет собой пористую структуру. Как было установлено авторами работы [6], значительные изменения значений  $\lambda_{\text{эфф}}$  в данный период обусловле-

ны турбулентностью газового потока ввиду большой шероховатости поверхности твердой фазы.

Подводя итог анализу временной эволюции основных характеристик поверхностной десублимации  $\text{CO}_2$ , отметим возможность разделения процесса тепло- и массообмена на два периода. Первый период характеризуется существенными изменениями значений всех приведенных характеристик и является сугубо нестационарным. Во время этого периода толщина, плотность и температура поверхности слоя быстро возрастают, а плотности теплового и массового потоков падают. Второй можно определить как квазистационарный, характеризующийся малоизменяемыми во времени температурой поверхности слоя, плотностями теплового и массового потоков к поверхности твердой фазы, в то время как толщина, плотность и теплопроводность слоя криосадка продолжают увеличиваться по закону, близкому к линейному.

### Обозначения

$T_\infty, P_\infty, v_\infty$  — температура, давление и скорость набегающего газового потока;  $\tau$  — время;  $P_{\text{CO}_2}$  — парциальное давление  $\text{CO}_2$ ;  $T_n$  — температура пластины;  $T_k$  — равновесная температура фазового перехода  $\text{CO}_2$ ;  $l_0$  — длина пластины;  $l$  — расстояние от начала пластины;  $\delta, T_s, C$  — локальные значения толщины слоя твердой фазы, температуры его поверхности и концентрации  $\text{CO}_2$  в пограничном слое;  $\bar{\delta}, \bar{\rho}, \lambda_{\text{эфф}}, \bar{T}_s$  — средние значения толщины, плотности, коэффициента эффективной теплопроводности и температуры поверхности слоя криосадка;  $q_k, m$  — плотности конвективного теплового и массового потоков;  $\Theta_s = (T_s - T_n) / (T_k - T_n)$  — безразмерная температура поверхности твердой фазы. Индекс 1 относится к первому сечению пластины при  $l=8$  мм.

### Nomenclature

$T_\infty, P_\infty, v_\infty$ , temperature, pressure and velocity of oncoming gas flow;  $\tau$ , time;  $P_{\text{CO}_2}$ ,  $\text{CO}_2$  partial pressure;  $T_n$ , plate temperature;  $T_k$ , equilibrium temperature of  $\text{CO}_2$  phase transition;  $l_0$ , plate length;  $l$ , distance from plate end;  $\delta, T_s, C$ , local thicknesses of solid phase layer, its surface temperatures and  $\text{CO}_2$  concentrations in boundary layer;  $\bar{\delta}, \bar{\rho}, \lambda_{\text{эфф}}, \bar{T}_s$ , mean thickness, density, effective thermal conductivity and temperature of cryoprecipitate layer surface;  $q_k, m$ , densities of convective heat and mass flows;  $\Theta_s = (T_s - T_n) / (T_k - T_n)$ , dimensionless temperature of solid phase surface. Index 1 relates to the first plate section at  $l=8$  mm.

### Figure Captions

Fig. 1. Distribution of relative thicknesses of solid phase, its surface temperatures and  $\text{CO}_2$  concentrations (measured approx. 0.5 mm off the cryoprecipitate surface) in various time moments  $\tau$  at  $T_\infty=193$  K,  $v_\infty=3$  m/s,  $T_n=145$  K,  $P_\infty=0.1$  MPa,  $P_{\text{CO}_2}=4.35$  kPa;  $\text{N}_2-\text{CO}_2$  mixture: 1—3, thickness variations, 4—6,  $\text{CO}_2$  concentration variations, 7—9, surface temperature variations; I, II, III, at  $\tau=1, 3$  and 6 h, respectively.

Fig. 2. Time variations of solid phase mean thickness and dimensionless temperature of its surface (a), mean thickness of layer ( $\bar{\delta}$ ), densities of convective heat and mass flows ( $\bar{q}$ ), effective thermal conductivity of layer ( $\lambda_{\text{эфф}}$ ) for different experimental conditions: 1—6, acc. to the table.  $\bar{\delta}$ , mm;  $\bar{\rho}$ ,  $\text{kg} \cdot \text{m}^{-3}$ ;  $\bar{q}_k$ ,  $\text{Wm}^{-2}$ ;  $m$ ,  $\text{kg} \cdot \text{m}^{-2} \cdot \text{s}^{-1}$ ;  $\lambda_{\text{эфф}}$ ,  $\text{W} \cdot \text{m}^{-1} \cdot \text{K}^{-1}$ ;  $\tau$ , h.

### Summary

Carbon dioxide desublimation during the interaction of  $\text{N}_2-\text{CO}_2$  and  $\text{He}-\text{CO}_2$  binary gas mixture flows with a longitudinally arranged cryogenic plate is studied experimentally. The time evolution of the main characteristics of  $\text{CO}_2$  surface desublimation is analysed.

### Литература

1. Титов В. Б. // Холодильная техника. 1976. № 10. С. 22—27.
2. Щелкунов В. Н., Руденко Н. З. // Криогенные системы: разработки и исследования. Киев, 1984. С. 109—114.
3. Щелкунов В. Н., Руденко Н. З., Шостак Ю. В. и др. Методика проведения