щелочной баротермической деструкции. Получающийся при этом продукт обладает вяжущими свойствами и может быть использован в строительстве при изготовлении различных смесей.

В том случае, когда обезжиренный шлам подвергается баротермической аммиачной деструкции, получается азотно-минеральное удобрение, обогащенное микроэлементами, которое может быть использовано как в сельском хозяйстве, так и на приусадебных участках и при выращивании комнатных растений.

При умеренной щелочной деструкции необезжиренного шлама (щелочной варке) получается масса с поверхностно-активными свойствами, которую можно использовать в косметической промышленности для изготовления пилингов и в качестве наполнителей в мыловаренной промышленности. Шлам после извлечения ароматизированного масла кофе с кофеолем после кислотной обработки может быть использован в качестве компонента комбикормов для жвачных животных.

После слабокислого частичного гидролиза с последующим дрожжеванием может быть получена кормовая добавка. Такая биотехнология позволит получить кормовую добавку в корм сельскохозяйственных животных, обогащенную полноценными белками, витаминами группы В и микроэлементами. Щадящая кислотная обработка с последующей нейтрализацией и отмывкой позволяет получить адсорбент, применяемый в медицине в качестве лекарственного средства при отравлениях.

Гранулирование обезжиренного шлама позволяет производить топливные пеллеты, используемые в печах и каминах для обогрева. Пиролиз обезжиренного шлама позволяет получать активированный медицинский уголь, применяемый в фармакологии.

Схема комплексной переработки шлама приведена на рис.3. Шлам (Ш) после экстракторов (Э) проходит механическое обезвоживание на центрифуге (Ц) и термическое – в



Рис. 3. Принципиальная схема комплексной переработки кофейного шлама

сушилке (СУ). Причем, высушенный шлам (СШ) частично используется при генерации сушильного агента для СУ и в парогенераторе (ПГ). Полученный водяной пар используется в калорифере (К) распылительной сушилки (РС). Таким образом, шлам полностью обеспечивает энергетические нужды предприятия.

Активированный сухой шлам с размерами частиц не более 0,2 мм может использоваться в кондитерской, хлебопекарной и пищеконцентратной промышленностях.

Выводы. Функционирование технологий по производству растворимого кофе оказывает серьезную нагрузку на окружающую среду. Технологиям характерны значительные выбросы в атмосферу и литосферу. Актуальной экологической проблемой является переработка кофейного шлама. Предварительные исследования показали, что комплексная переработка и утилизация отходов кофейного производства позволит существенно повысить эффективность пищеконцентратного производства, снизить расходы энергии, уменьшить нагрузку на окружающую среду и получить новую гамму продуктов и материалов.

Поступила 02.2011

## 🛱 СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Бурдо О.Г. Энергетический мониторинг пищевых производств. – Одесса: Полиграф, 2008 – 244с.

Гришин М.А., Атаназевич В.И., Семенов Ю.Г. Установки для сушки пищевых продуктов: справочник // Агропромиздат – М., 1989.
 Терзиев С.Г. Энергетический мониторинг пищеконцентратного производства. // Наук. праці Од. націон. акад. харчових технологій. – Одеса: 2010. – Вип. 37. – С.330 – 333.

4. Патент України № 2647051 6 F26B3/02 Спосіб утилізації тепла та пилу продукту при сушінні продукту / Бурдо О.Г., Терзієв С.Г., Перетяка С.М. - Бюл.№6, 11.10.1999 г.

5. Burdo O.G., Terzsiev S.G., Peretyaka S.N. Energy-saving Food Technologies on Heat Pipe Exchanger Basis / Proc. 9-th Int. Heat Pipes. Conf.-Albuquerque (New Mexico, USA).- 1995.- P.7-14.

6. Burdo O.G., Terziev S.G., Zykov A.V. Optimization of Heat Pipes and Mass Recovery // 5-th Int. Seminar "Heat Pipe, Heat Pumps, Refrigerators", September, 8-11, 2003.- Minsk, Belarus.- P.161-166.

7. Бурдо О.Г. Наномасштабные эффекты в пищевых технологиях // Инженерно-физический журнал. Минск, т.78, № 1.-2005. - С.88-93.

 Терзиев С.Г. Математическое моделирование процессов переработки структурированных отходов в пищеконцентратном производстве. // Наук. праці Од. націон. акад. харчових технологій. – Одеса: 2010. – Вип.37. – С.132 – 136.

УДК 621.575.932:621.565.92

## ИЩЕНКО И.Н., ассистент, ТИТЛОВ А.С., д-р техн. наук, профессор Одесская национальная академия пищевых технологий

## МОДЕЛИРОВАНИЕ РЕЖИМОВ РАБОТЫ ИСПАРИТЕЛЯ АБСОРБЦИОННОГО ХОЛОДИЛЬНОГО АГРЕГАТА (АХА)

Представлены результаты моделирования испарителя абсорбционного холодильного агрегата – начального адиабатного участка и режимов течения потоков. По расходным параметрам и геометрическим характеристикам потоков определены режимы течения жидкости и парогазовой смеси.

Ключевые слова: моделирование, абсорбционный холодильный агрегат, испаритель, параметры потоков.

The results of design of vaporizer of absorption refrigeration aggregate are presented – initial adiabatic area and modes of flow of streams. On expense parameters and geometrical descriptions of streams the modes of flow of liquid and gas mixture are certain.

Keywords: design, absorbcion-nyy refrigeration aggregate, vaporizer, pa-

rameters of streams.

Практически все современные модели АХА содержат энергосберегающий трехпоточный испаритель [1]. Он служит для поглощения тепла  $Q_0$  из холодильной камеры, охлаждения жидкого аммиака, поступающего из конденсатора (отводимое теплю  $Q_{x}$ ), а также охлаждение бедной парогазовой смеси (ПГС), поступающей из абсорбера (отводимое теплю  $Q_{\bar{0}q}$ ). Температура жидкого аммиака и бедной

ПГС в момент их контакта составляет  $t_{7K}$  и  $t_{7\Gamma}$ , соответственно (рис .1а). Парциальное давление аммиака в бедной ПГС составляет  $P_{6\pi}$ , его массовая концентрация— $\xi_{6\pi}$ . В идеальном процессе в результате подвода тепла жидкий аммиак полностью испаряется в ПГС, насыщая ее до значения массовой концентрации  $\xi_{6\Gamma}$  при соответствующем возрастании парциального давления до  $P_{6\Gamma}$  (рис. 1б). Полное давление в испарителе  $P_0$  поддерживается постоянным, количество бедной ПГС, приходящееся на 1кг жидкого агента составляет  $\alpha$ .



Рис. 1 Графическая интерпретация процессов в трехпоточном испарителе АХА: а) эпюра температур; б) эпюра парциальных давлений аммиака; в) условное изображение процесса испарения аммиака в ПГС (в Т-S диаграмме) - процесс в тонком слое ПГС на границе раздела фаз; - процесс в потоке ПГС

Конструкция трехпоточного испарителя допускает наличие «предиспарительной» адиабатной части, которая представляет собой небольшой участок испарительной трубы (3...5 % ее общей длины) [2]. В «предиспарительной» части происходит контакт между жидким аммиаком и бедной ПГС и осуществляется начальный этап тепломассообмена между ними. Заданными считаются температуры  $t_{OH}$  и  $t_{OB}$  начала и конца испарения жидкого аммиака на границе раздела фаз, соответственно. Эти температуры определяются температурным режимом в охлаждаемой камере. Кроме того, заданными являются относительные перепады парциальных давлений в начале и в конце испарителя  $\varepsilon_{III}$  и  $\varepsilon_{II2}$ , соответственно, представляющие собой движущие силы массообмена при испарении [3].

В результате расчета «предиспарительной» части испарителя должны быть определены температуры  $t_{77}$ ,  $t_{77}$ ; концентрации  $\xi_{\bar{\alpha}b}$ ,  $\xi_{\bar{\alpha}c}$  и относительный расход ПГС  $\alpha$ .

При моделировании приняты следующие допущения:

а) течение потоков в трубах испарителя – одномерное;

б) в дефлегматоре АХА осуществляется полная очистка паров аммиака, т.е. из конденсатора в испаритель поступает чистый жидкий аммиак ( $\zeta_6=1$ );

в) в «предиспарительной» части начальное взаимодействие жидкого аммиака и бедной ПГС осуществляется практически без подвода тепла от внешних источников, то есть при условии ΔQ<sub>0</sub>=ΔQ<sub>ж</sub>=ΔQ<sub>6x</sub>≈0;

г) в момент контакта жидкого аммиака при давлении  $P_0$  с бедной ПГС с парциальным давлением аммиака  $P_{\delta \partial}$  образуется процесс, близкий к дросселированию жидкости от давления  $P_0$  до давления  $P_{\delta \partial}$ , то есть  $i_{7m} \approx i_{7p}^{IIIC}$  (рис.1в);

д) соблюдается подобие между процессами тепло-и массообмена.

При заданных значениях температур *t<sub>OH</sub>* и *t<sub>OB</sub>* парциальные давления аммиака в тонком слое ПГС, непосредственно примыкающем к поверхности испаряющейся жидкости, являются давлениями насыщения аммиака, соответствующими этим температурам:

$$P_{OH} = f_1(t_{OH}) , \qquad (1)$$

$$P_{OB} = f_1(t_{OB}) \,. \tag{2}$$

Из определения относительных перепадов давлений <sub>Еи</sub> и є<sub>и2</sub>, следует:

$$P_7^{II\Gamma C} = (1 - \varepsilon_{II1}) \cdot P_0 , \qquad (3)$$

$$P_{\delta \mathcal{E}} = (1 - \varepsilon_{M2}) \cdot P_0 . \tag{4}$$

где 
$$P_7^{\Pi\Gamma C}$$
 и  $P_{\hat{\alpha}}$  – парциальное давление аммиака в по-

токе ПГС в начале и в конце процесса испарения, соответственно. При этом соответствующие концентрации аммиака определяются с помощью известных соотношений:

$$\xi_7^{\Pi \Gamma C} = (1 + \frac{m_{u_2}}{m_a} \cdot (\frac{P}{(1 - \varepsilon_{H1}) \cdot P_{OH}} - 1)), \qquad (5)$$

$$\xi_{02} = (1 + \frac{m_{u2}}{m_a} \cdot (\frac{P}{(1 - \varepsilon_{M2}) \cdot P_{OB}} - 1)), \qquad (6)$$

где *m*<sub>*u*<sup>2</sup></sub> и *m*<sub>a</sub> – молекулярные массы инертного газа – водорода и аммиака, соответственно.

На основе допущения об отсутствии внешнего теплообмена в «предиспарительной» части температуры вблизи поверхности раздела и в потоке ПГС должны быть связаны как:

$$t_{7}^{\Pi\Gamma C} = t_{OH} + \frac{r_{OH}}{C_{p}^{\mu_{2}}} \cdot \frac{(1 - \varepsilon_{H1})^{-1} \cdot \frac{t_{7}^{\Pi\Gamma C} + 273,15}{t_{OH} + 273,15} - 1}{\frac{m_{\mu_{2}}}{m_{a}} \cdot (\frac{P_{0}}{(1 - \varepsilon_{H1}) \cdot P_{OH}} - 1) + \frac{C_{p}^{a}}{C_{p}^{\mu_{2}}}}, (7)$$

где *С*<sup>*uz*</sup> и *С*<sup>*a*</sup> - изобарные теплоемкости водорода и пара аммиака, соответственно;

 $r_{OH}$  — удельная теплота парообразования жидкого аммиака при температуре  $t_{oh}$ , выраженная

$$r_{OH} = f_2(t_{OH}) , \qquad (8)$$

С учетом допущения о дросселировании жидкости, количество пара аммиака, выделившегося при этом, составляет

$$x_7 = \frac{i_7 \mathcal{K} - i'_{\delta \partial}}{r_{\delta \partial}} , \qquad (9)$$

где *i<sub>7Ж</sub>* – удельная энтальпия жидкого аммиака на входе в «предиспаритель»;

 $i_{\hat{\omega}}$  и  $r_{\hat{\omega}}$  – удельная энтальпия жидкого аммиака и его удельная теплота парообразования при давлении равном парциальному давлению пара аммиака  $P_{\hat{\omega}}$  в ПГС на входе в «предиспаритель».

Эти величины выражаются функциями:

$$i_{\mathbf{7},\mathbf{K}} = f_{\mathbf{3}}(t_{\mathbf{7},\mathbf{K}}) , \qquad (10)$$

$$i_{\vec{O}\vec{O}} = f_4(P_{\vec{O}\vec{O}}) , \qquad (11)$$

$$r_{\vec{\boldsymbol{\partial}}\vec{\boldsymbol{\partial}}} = f_{\vec{\boldsymbol{\beta}}}(P_{\vec{\boldsymbol{\partial}}\vec{\boldsymbol{\partial}}}) \ . \tag{12}$$

В результате выделения при дросселировании насыщенного пара аммиака с температурой  $t_{07}^{I\tilde{A}\tilde{N}}$  (рис.1в) парциальное давление паров аммиака повышается до  $t_7^{II\Gamma C}$ . За счет смещения с бедной ПГС поступающей в «предиспаритель» при температуре  $t_{7\Gamma}$ , этот пар перегревается, концентрация его в ПГС увеличивается до  $\xi_7^{II\Gamma C}$ , а ее температура становится равной  $t_7^{II\Gamma C}$ .

Температура бедной ПГС до дросселирования определяется из уравнения смешения:

$$\frac{\alpha}{\alpha + x_7} \cdot i_{7\Gamma} + \frac{x_7}{\alpha + x_7} \cdot i_{00}^{\prime} = \xi_7^{\Pi\Gamma C} \cdot (a + C_p^a \cdot t_7^{\Pi\Gamma C}) + (1 - \xi_7^{\Pi\Gamma C}) \cdot C_p^{\Pi\Gamma} \cdot t_7^{\Pi\Gamma C}, (13)$$
  
B KOTODOM

$$i_{7\Gamma} = \xi_{\delta\delta} \cdot (a + C_p^a \cdot t_{7\Gamma}) + (1 - \xi_{\delta\delta}) \cdot C_p^{H\Gamma} \cdot t_{7\Gamma} , \qquad (14)$$

где *а* – константа, связанная с точкой отсчета удельной энтальпии пара аммиака;

 $i''_{d\ddot{a}}$  - удельная энтальпия насыщенного пара аммиака, равная

$$i_{\boldsymbol{\partial}\boldsymbol{\partial}}^{\boldsymbol{\sigma}} = \boldsymbol{f}_{\boldsymbol{4}}(\boldsymbol{P}_{\boldsymbol{\partial}\boldsymbol{\partial}}); \qquad (15)$$

 $\xi_{\hat{\omega}}$  – концентрация паров аммиака в бедной ПГС, до контакта с жидким аммиаком по аналогии с (5) и (6) равная

$$\xi_{\vec{\boldsymbol{\partial}}\vec{\boldsymbol{\partial}}} = (1 + \frac{m_{u2}}{m_a} \cdot (\frac{P_0}{P_{\vec{\boldsymbol{\partial}}\vec{\boldsymbol{\partial}}}} - 1))^{-1} \,. \tag{16}$$

С другой стороны,  $\xi_{\tilde{6}0}$  может быть определена как количество пара аммиака в ПГС до дросселирования и смещения, равное разности  $(\alpha + x_7) \cdot \xi_7^{\tilde{I}\tilde{A}\tilde{N}} - \tilde{o}_7$  и отнесенное к количеству ПГС до смещения  $\alpha$ 

$$\xi_{\delta\delta} = \frac{(\alpha + x_7) \cdot \xi_7^{\Pi\Gamma C} - x_7}{\alpha} \tag{17}$$

Значение  $\alpha$  найдем из баланса смеси аммиака в процессе его полного испарения в ПГС (процесс 7-8 на рис. 1).

$$\alpha \cdot \xi_{\delta \partial} + 1 = (\alpha + 1) \cdot \xi_{\delta 2} \tag{18}$$

Постоянство общего давления в системе  $P_0$  позволяет записать еще ряд уравнений, замыкающих систему. На основе закона Дальтона для ПГС после дросселирования следует:  $P_0 = P_{H\Gamma} + P_{\delta\delta} + P_{II}$  (19)

На основе того же закона после смешения имеем

$$P_0 = P_{U\Gamma} + P_7^{\Pi\Gamma C} , \qquad (20)$$

где  $P_{II}$  – парциальное давление пара аммиака, выделившихся при дросселировании,  $P_{III}$  – парциальное давление водорода, постоянное в виду неизменности его количества.

Из (19) и (20) следует  
$$P_{\Pi} = P_7^{\Pi\Gamma C} - P_{\delta\delta}$$

С другой стороны, значение парциального давления *P*<sub>П</sub> определяется как

$$\boldsymbol{P}_{\boldsymbol{\Pi}} = \boldsymbol{\varphi}_{\boldsymbol{\Pi}} - \boldsymbol{P}_{\boldsymbol{0}} \,, \tag{22}$$

где  $\varphi_{II}$  — объемная доля пара, выделившегося при дросселировании, равная

$$\varphi_{\Pi} = (1 + \frac{m_{\tilde{0}\tilde{0}}}{m_a} (\frac{1}{\xi_{\Pi}} - 1))^{-1}, \qquad (23)$$

где  $\xi_{\Pi}$  — массовая доля пара аммиака, являющаяся отношением

$$\mathcal{E}_{\Pi} = \frac{x\gamma}{x\gamma + \alpha} , \qquad (24)$$

*m*<sub>60</sub> – средняя молекулярная масса бедной ПГС, определяющаяся как

$$m_{\vec{0}\vec{\partial}} = \left(\frac{\xi_{\vec{0}\vec{\partial}}}{m_a} + \frac{1 - \xi_{\vec{0}\vec{\partial}}}{m_{u^2}} \frac{m_{\vec{0}\vec{\partial}}}{m_a}\right)^{-1} \tag{25}$$

Полученная система уравнений (1)-(18), (21)-(25) является замкнутой. Входящие в ее состав функции  $f_1, f_2, f_3, f_4, f_5$  – выражающие свойства аммиака на линии насыщения, могут быть аппроксимированы на основе справочных данных [4].

В результате решения полученной системы могут быть определены необходимые температуры регенеративного охлаждения бедной ПГС  $t_{7T}$  и жидкого аммиака  $t_{77K}$ , концентрация ПГС в начале и в конце испарения  $\zeta_{60}$  и  $\zeta_{65}$ , а также относительный расход бедной ПГС  $\alpha$ , соответствующие заданным низшей и высшей температурам испарения  $t_{OH}$ ,  $t_{OB}$  и заданным относительным перепадам парциальных давлений при испарении  $\varepsilon_{И1}$  и  $\varepsilon_{I22}$ .

Температура жидкого аммиака  $t_6$  (рис.1а) определяется заданными температурами окружающего воздуха  $t_H$  и температурными напорами в конденсаторе  $\Delta t_{K1}$  и  $\Delta t_{K2}$ . Температура  $t_{10}$  богатой ПГС на входе в абсорбер определяется также температурой  $t_H$  и температурными напорами в абсорбере  $\Delta t_{2a}$  и  $\Delta t_{TK}$ . Температура бедной ПГС на выходе из абсорбера  $t_9$  может быть определена из уравнения теплового баланса для всего трехпоточного испарителя

 $\alpha \cdot (i_9 - i_7 \Gamma) + (i_6 - i_7 \mathcal{K}) = (i_O^* B - i_7 \mathcal{K}) + (\alpha + 1) \cdot (i_{10} - i_8)$ , (26) где удельные энтальпии ПГС и испарившегося аммиа-

ка, в зависимости от известных температур, составляют:

$$i_{10} = \xi_{\delta 2} \cdot (a + C_p^a \cdot t_{10}) + (1 - \xi_{\delta 2}) \cdot C_p^{M} \cdot t_{10} , \qquad (27)$$

$$i_8 = \xi_{\delta 2} \cdot (a + C_p^a \cdot t_{OB}) + (1 - \xi_{\delta 2}) \cdot C_p^{U\Gamma} \cdot t_{OB} , \qquad (28)$$

$$i_6 = f_2(t_6)$$
, (29)

$$i\mathbf{\ddot{O}B} = f_6(t_{OB}). \tag{30}$$

Неизвестная удельная энтальпия бедной ПГС на выходе из абсорбера выразится из (26) как

$$i_9 = i_{7\Gamma} + \frac{(i_{OB} - i_{7\mathcal{K}}) + (1 + \alpha) \cdot (i_{10} - i_8) - (i_6 - i_{7\mathcal{K}})}{\alpha} .$$
(31)

Температура t<sub>9</sub> определится из выражения для удельной энтальпии i<sub>9</sub>, аналогичного (14), как

$$t_9 = \frac{i_9 - a \cdot \xi_{\vec{0}\vec{0}}}{C_p^a \cdot \xi_{\vec{0}\vec{0}} + (1 - \xi_{\vec{0}\vec{0}}) \cdot C_p^{H\Gamma}} .$$
(32)

При этом должно соблюдаться условие

$$t_9 \succ t_{10} . \tag{33}$$

обеспечивающее положительный температурный напор на входе в испаритель. В случае нарушения этого неравенства следует задать новые температуры в абсорбере.

Полученные выше значения величин являются исходными данными для термодинамического расчета цикла AXA, а также для конструктивного расчета испарителя.

Очевидно, что физическая сущность и математическое описание процессов в испарителе существенно зависят от режима течения газожидкостного потока в межтрубном пространстве. Для его установления были использованы карты режимов, представленные в [5].

Учитывая сложность задачи и неоднозначность условий обобщения экспериментальных данных различными авторами при составлении режимных карт, была использована карта Шихта (рис.2а), а также наиболее обоснованная в настоящее время карта Мандхейна, Грегори и Азиза [5]

(21)

(рис.26). С помощью этих карт определим режим течения в испарителе.

Обе используемые карты построены в координатах, для определения которых требуется конкретная информация о потоке и геометрических размерах испарителя: расходы жидкого аммиака и ПГС, температурный режим охлаждения, размеры и расположение труб.

На основе предварительных термодинамических расчетов циклов АХА и конструктивных разработок принято:  $G_a = (3, 2, ..., 5, 3) \cdot 10^5$  кг/с,  $\alpha = (3, 5, ..., 5, 0)$  кг ПГС/кг аммиака,  $t_{OH} =$  минус 35...минус 25 °С,  $t_{OB} =$  минус 30...минус 20 °С,  $t_{TT} =$  минус 5..., 5 °С, внутренний диаметр наружной трубы  $D_{ei} =$  18...22 мм, наружный диаметр внутренней центральной трубы  $d_{\text{нар}} = 11...14$  мм, угол наклона труб  $\phi_{\text{накл}} = 2^\circ$ .

На карте Шихта по оси абсцисс отложена безразмерная величина

$$\boldsymbol{X} = \boldsymbol{\lambda} \cdot \boldsymbol{\psi} \cdot (\frac{1}{x} - 1) , \qquad (34) \qquad \stackrel{F = (\overline{\rho_{\theta 0 3}})_{30}^{16a}}{}$$

где массовое газосодержание потока, которое при приведенных выше данных составляет

$$x = \frac{\alpha}{\alpha + 1} = 0,78...0,83$$
, (35)  
комплекс  $\lambda$  равный

$$\lambda = \left(\frac{\rho_{\delta\delta}}{(\rho_{6030})}\frac{16ap}{20^{\circ}C} \cdot \frac{\rho_{34C}}{(\rho_{600bI})} \cdot \frac{\rho_{34C}}{(\rho_{600bI})} \right),$$
(36)

комплекс у равный

$$\psi = \frac{(\sigma_{60\partial bl})_{20^{\circ}C}}{\sigma_{\mathcal{H}}} \cdot \frac{\mu_{\mathcal{H}}}{(\mu_{60\partial bl})_{20^{\circ}C}} \cdot (\frac{(\rho_{60\partial bl})_{20^{\circ}C}}{\rho_{\mathcal{H}}})^2 = 2,4...2,6, \quad (37)$$

На этой же карте по оси ординат отложена величина

$$Y = j \sum \frac{X}{\lambda} , \qquad (38)$$

где массовая скорость общего потока равна

$$j_{\sum} = \frac{4 \cdot G_a \cdot (1+\alpha)}{\pi \cdot (D_{6H}^2 - d_{Hap}^2)} = 0.84...1.87 .$$
(39)







При этом  $\tilde{O} = 0,61...0,75$  и Y = 0,59...1,36, чему соответствует прямая *а-в* на рис.За. Ее положение соответствует расслоенный режим течения жидкого аммиака и ПГС.

На карте Мандхейна, Грегори и Азиза координатами являются приведенные (по полному сечению потока) скорости фаз:

$$W_{\mathcal{K}}^{npub} = \frac{4 \cdot G_a \cdot g_{\mathcal{H}}}{\pi \cdot (D_{\theta H}^2 - d_{Hap}^2)} = 0,0003...0,0005 , M/C$$
(40)

$$W_{\Pi\Gamma C}^{npu_{\mathcal{B}}} = \frac{4 \cdot G_{\mathcal{H} c} \cdot \alpha \cdot \vartheta_{\delta \delta}}{\pi \cdot (D_{\mathcal{B} H}^2 - d_{Hap}^2)} = 0.35...0.6 , M/C$$
(41)

Карта Мандхейна, Грегори и Азиза построена для воздуховодяных смесей, при этом авторами рекомендуется поправка для других смесей, отличных от воздуховодяных. Она для нашего случая составляет

$$\frac{\rho_{\delta\delta}}{\rho_{\delta0}} = 0.0333 \cdot \left(\frac{\rho_{\mathcal{H}}}{(\rho_{\delta0\delta0})_{30^{\circ}C}} \cdot \frac{(\sigma_{\delta0\delta0})_{30^{\circ}C}}{\sigma_{\mathcal{H}}}\right)^{0,25} \cdot \left(\frac{\mu_{\delta\delta}}{(\mu_{\delta03\delta})_{30^{\circ}C}}\right)^{0,2} = 1,25...1,35 , (42)$$

где *σ* и *µ* – коэффициенты поверхностного натяжения и динамической вязкости при соответствующих параметрах.

С учетом (42) абсцисса и ордината на карте Мандхейна, Грегори и Азиза составляют X=0,46...0,81 м/с, Y=0,0003...0,0005 м/с, чему на рис.36 соответствует прямая d-e, лежащая практически на оси X и также соответствующая расслоенному режиму течения.

Таким образом, режим течения жидкого аммиака и ПГС можно, с достаточной степенью вероятности, считать расслоенным.

Оценки показали, что в течение обеих фаз в испарителе сугубо ламинарное, так как числа Рейнольдса Re<sub>a</sub>≈60, Re<sub>ПГС</sub>≈400 существенно меньше Re<sub>во</sub>≈2500.

Все это позволило оценить отношение истинных скоростей фаз (коэффициент скольжения) в зависимости от отношений приведенных скоростей этих фаз и из коэффициентов динамической вязкости путем экстраполяции графиков рис. 3.

Эти графики получены в результате решения дифференциальных уравнений движения применимо к расслоенному течению потока при ламинарном движении обеих фаз.

Оценки по графикам рис. 3 показали, что отношение  $\gamma = \frac{W_a}{W_{IITC}}$  составляет 0,023...0,04 (на рис. 3 показан вариант при  $t_{OH}$  = минус 28 °C,  $G_a$  = 5,3·10<sup>-5</sup> кг,  $\alpha$  = 4,16,  $t_{7T}$  = минус 2 °C).

Результаты таких теоретических решений не очень хорошо согласуются с экспериментальными данными, что по мнению авторов связано с тем, что многие экспериментальные данные получены на потоках жидкость-жидкость, для которых поверхность раздела фаз не является плоской. Поэтому приведенные выше данные следует считать сугубо

ориентировочными, характеризующими лишь порядок величин.

В работе [6] для расчета истинной скорости жидкой фазы применена формула, имеющая вид

$$W_a = 1,48 \cdot m_V \cdot m_D \cdot \sqrt[3]{\frac{G_a \cdot g \cdot \sin \varphi_{HAKA}}{D_{6H}^2 \cdot \rho_a \cdot \mu_a}}, \qquad (43)$$

где эмпирические поправочные коэффициенты на объемный расход агента и трубы составляют соответственно:

$$m_V = -0.073 + 0.166 \cdot \frac{G_a}{\rho_a} , \qquad (44)$$



Рис. 3 Зависимость отношения истинных скоростей фаз от отношений их приведенных скоростей и коэффициентов их динамической вязкости

$$m_D = 2046 \cdot D_{6H}^{2,96} + 0,977 \ . \tag{45}$$

В формулах (44) и (45)  $G_a$  выражается в кг/с,  $\rho_a$  кг/м<sup>3</sup> и  $D_{a}$  в м.

Ввиду того, что расход жидкого аммиака почти на порядок ниже расхода ПГС, а плотность аммиака на два порядка выше плотности ПГС, доля переходного сечения, занимаемая аммиаком, крайне мала. Поэтому с достаточной точностью справедливо решение:

$$W_{\delta \partial} \approx \frac{4 \cdot G_a \cdot \alpha}{\rho_{\delta \partial} \cdot (D_{\delta H}^2 - d_{Hap}^2)} = W_{\delta \partial}^{npu \theta} , \qquad (46)$$

и коэффициент скольжения определяется по формулам (43)-(46) и в нашем случае составляет  $\gamma = \frac{Wa}{W_{\delta\delta}} = 0,08...0,09$ . Эти данные по порядку величин соответствуют коэффициентам скольжения, полученным экстраполяцией графиков

рис.3 (γ=0,023...0,4). Получим некоторые полезные геометрические соотношения при допущении, что поверхность раздела фаз – плоская. Из графической интерпретации следует, что глубина ручейка жидкого аммиака составляет

$$h = \frac{G_{6H}}{2} \cdot (1 - \cos\frac{\varphi}{2}), \qquad (47)$$

где φ – центральный угол, охватывающий ширину межфазной поверхности (хорду AB). Этот угол на основе уравнений сплошности и известных геометрических соотношений, определяется как

$$\varphi^{0} = \frac{180}{\pi} \cdot \left( \frac{8 \cdot G_{a}}{\rho_{a} \cdot W_{a} \cdot D_{6H}^{2}} + \sin \varphi^{0} \right).$$
(48)

Для нашего случая угол  $\phi = 30...40^{\circ}$ , глубина ручейка составляет h = 0,4...0,5 мм, а для полного сечения занимаемая текущим жидким аммиаком не превышает 0,01, что подтверждает справедливость соотношения (46). При этом эквивалентный диаметр сечения для прохода ПГС с достаточной точностью может быть определен для кольца с диаметрами  $D_{ot}$  и  $d_{hap}$ , и равен

$$d \frac{\Pi \Gamma C}{\mathcal{P}} = D_{\boldsymbol{6}\boldsymbol{H}} - d_{\boldsymbol{H}\boldsymbol{a}\boldsymbol{p}} \,. \tag{49}$$

Для эквивалентного диаметра сечения для прохода жидкого аммиака после несложных преобразований получим

$$d_{\mathcal{P}}^{a} = D_{\mathcal{B}H} \cdot \frac{\pi \cdot \frac{\varphi^{0}}{360^{0}} - \sin(\frac{\varphi}{2})^{0} \cdot \cos(\frac{\varphi}{2})^{0}}{\pi \cdot \frac{\varphi^{0}}{360^{0}} + \sin(\frac{\varphi}{2})^{0}} .$$
(50)

Для нашего случая  $d_{2}^{a}$  составляет 0,5...0,6 мм.

Выводы:

 Значения термодинамических параметров, полученных из предположения о существовании адиабатного участка испарителя, являются исходными данными для термодинамического расчета цикла АХА, а также для конструктивного расчета испарителя. Учет наличия такого «предиспарителя» позволяет уточнить параметры рабочего тела в начале процесса испарения.

2. Физическая сущность и математическое описание процессов в испарителе существенно зависят от режима течения газожидкостного потока в межтрубном пространстве. Для его установления были использованы карты режимов Шихта и Мандхейна, Грегори и Азиза. Показано, что режим течения жидкого аммиака и ПГС в межтрубном пространстве испарителя можно считать расслоенным.

 Получены характеристики гравитационного течения жидкого аммиака по слабонаклоненной трубе испарителя: центральный угол, охватывающий ширину межфазной поверхности, глубину ручейка, линейную скорость течения, эквивалентный диаметр сечения для прохода жидкого аммиака и ПГС.

Поступила 02.2011

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Бабакин Б.С. Бытовые холодильники и морозильники / Б.С. Бабакин, В.А. Выгодин // 2-е изд., испр. и доп. – М.: Колос, 2000. – 656 с.

Титлов А.С. Моделирование и анализ режимов работы прямоточного испарителя абсорбционного холодильного агрегата / А.С. Титлов // Сб. науч. тр. IV-го семинара "Информационные системы и технологии" (Одесса 19-20 окт. 2006 г.) – Одесса : ОГАХ, 2006. – С. 214-221 (Приложение к журналу "Холодильная техника и технология").

3. Ботук Ю.С. Экспериментальное определение экономичности низкотемпературной камеры с абсорбционно-диффузионными холодильными машинами на различных температурных уровнях замораживания / Ю.С. Ботук, А.С. Титлов, О.Б. Васылив //Тепловые режимы и охлаждение радиоэлектронной аппаратуры: Науч.-техн. сб. -1998. – Вып. 1. – С.68-70.

4. Богданов С.Н. Холодильная техника. Свойства веществ. Справочник. / С.Н. Богданов, О.П. Иванов, А.В. Куприянова. Изд. 3-е, перераб. и доп., М.: Агропромиздат, 1985. – 208 с.

5. Кутепов А.М. Гидродинамика и теплообмен при парообразовании /А.М. Кутепов, Л.С. Стерман, Н.Г. Спошин. – М.: Высш. шк., 1986. – 448 с.

6. Ботук Ю.С., Титлов А.С., Васылив О.Б. Математическая модель гидродинамики безнапорного ручейкового течения жидкости в элементах АДХМ / Одес. гос. акад. пищ. технологий. – Одесса. 1996. -9 с.: – Деп в ГНТБ Украины 27.03.1996, № 784.

УДК 641.8:004.21

#### ПОТАПОВ В.О. д-р техн. наук, професор, ПЕТРЕНКО О.В. старший викладач, СЕМЕНЮК Д.П. канд. техн. наук, доцент Харківський державний університет харчування та торгівлі

# ОЦІНКА ВПЛИВУ ІНЕРЦІЙНОСТІ ЖАРИЛЬНИХ АПАРАТІВ З НЕПРЯМИМ ОБІГРІВОМ НА ТЕХНОЛОГІЧНІ ПОКАЗНИКИ КУЛІНАРНИХ ВИРОБІВ

Обговорюються критерії оцінювання інерційності жарильних апаратів з проміжним теплоносієм та розглянуто вплив інерційності на технологічні показники кулінарних виробів.

Ключові слова: процес жарення, жарильні апарати, теплова

інерційність, геометричні розміри, мастильна оболонка, технологічні показники.

We discuss the evaluation criteria inertia frying devise with intermediate heat-carrier and the influence of inertia on the technological