

УДК 658.264

## РАСПРЕДЕЛЕНИЕ ТЕМПЕРАТУРЫ МНОГОСЛОЙНОГО ОРТОТРОПОВОГО ЦИЛИНДРА

<sup>1</sup>Земенков Ю.Д., <sup>2</sup>Моисеев Б.В., <sup>1</sup>Налобин Н.В., <sup>1</sup>Дудин С.М.

<sup>1</sup>ФГБОУ ВО «Тюменский государственный нефтегазовый университет», Тюмень,  
e-mail: srg\_work@mail.ru;

<sup>2</sup>ФГБОУ ВО «Тюменский государственный архитектурно-строительный университет», Тюмень,  
e-mail: Mr-Fahrenheit@yandex.ru

Проблема теплопроводности в многослойном, двухмерном, ортотроповом цилиндре, взаимосвязанная с асимметричным и циклическим распределением температуры по внешней стенке, решена аналитически. Размерный пространственный анализ проблемы показывает, что теплопроводность через цилиндр является функцией числа Био и следующих четырех безразмерных параметров в каждом слое: коэффициента частоты ( $\alpha_n^*$ ), коэффициента плотности ( $x_n^*$ ), а также радиального ( $K_{rn}^*$ ) и тангенциального ( $K_{tn}^*$ ) коэффициентов проводимости. Решение обосновано для произвольного числа слоев и было использовано для изучения влияния расположения слоев на внутрислойную и общую теплопередачу. Как пример, рассматривается цилиндр, состоящий из двух слоев. На основании проведенных исследований авторами опубликована серия работ по температурным режимам в изоляции трубопроводов различных назначений и разных типов прокладок.

**Ключевые слова:** распределение температуры, многослойный цилиндр, трубопровод, смешанные материалы

## TEMPERATURE DISTRIBUTION OF A MULTILAYER ORTHOTROPIC CYLINDER

<sup>1</sup>Zemenkov Y.D., <sup>2</sup>Moiseev B.V., <sup>1</sup>Nalobin N.V., <sup>1</sup>Dudin S.M.

<sup>1</sup>FGBO of higher education «Tyumen State Oil and Gas University», Tyumen, e-mail: srg\_work@mail.ru;

<sup>2</sup>FGBOU of higher education «The Tyumen state architectural and construction university», Tyumen,  
e-mail: Mr-Fahrenheit@yandex.ru

The problem of heat conduction in a multi-layer, two-dimensional, orthotropic cylinder interrelated to asymmetric and periodic temperature distribution along the outer wall is solved analytically. Dimensional analysis of the problem shows that heat conduction through the cylinder is a function of the Biot number (Bi) and the following four non-dimensional parameters in each layer: frequency ratio ( $\alpha_n^*$ ), thickness ratio ( $x_n^*$ ) as well as radial ( $K_{rn}^*$ ) and tangential ( $K_{tn}^*$ ) conduction ratios. The decision is valid for an arbitrary number of layers and has been used to study the effect of layer order on inter-layer and overall heat transfer. As an example, a cylinder composed of two layers is considered. On the basis of the conducted researches by authors a series of works on temperature conditions in isolation of pipelines of various appointments and different types of laying is published.

**Keywords:** temperature distribution, multi-layer cylinder, pipeline, composite materials

Использование смешанных материалов значительно возросло за последнее время. Основное преимущество заключается в том, что их теплотехнические свойства отвечают насущным потребностям, и специалистов это особенно интересует. Легко поддающиеся изменению тепловые свойства смешанных материалов в такой же степени могут быть важными для их использования при изоляции трубопроводов. Разница коэффициентов теплопроводности в различных направлениях может привести к тепловому напряжению, поэтому авторы уделяли особое внимание тепловому режиму при теплоизоляции цилиндра, изготовленного с ортотроповым слоем.

Из анализа нормативных расчетных и фактических потерь теплоты трубопроводами выявлены значительные расхождения [4, 5]. В связи с этим и на основании проведенных исследований авторами была опубликована серия работ по темпера-

турным режимам в изоляции трубопроводов различных назначений и разных типов прокладок [1, 2, 3, 7].

В современных проектах используют несколько слоев из различных комбинированных материалов. Каждый из этих слоев рассчитан так, чтобы выдержать структурные, тепловые и химические нагрузки, которым может подвергаться конечный продукт. Существует необходимость изучать многослойный ортотропный цилиндр, включая теплопередачу внутренних слоев и всего цилиндра. С такими вопросами сталкиваются при конструировании цистерн для хранения химических веществ, прокладке нефте- и газопроводов. Использование наложения и распада системы Фурье позволило в исследовании применить комплексные графики распределения температуры. Для постановки задачи были приняты основные положения из теории теплообмена [6].

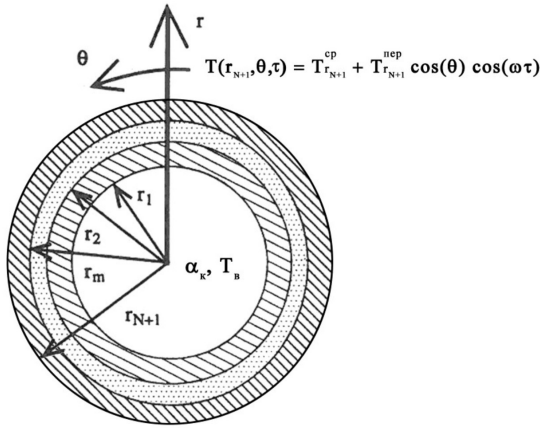


Рис. 1. Схема цилиндра

### Материалы и методы исследования

На рис. 1 показана схема цилиндра и основных граничных с ним состояний. Двухмерное нестационарное уравнение теплопроводности для энного ортотропного слоя следующее (1). Ортотропия – неодинаковость физических свойств среды по двум (трем) взаимно перпендикулярным направлениям внутри этой среды и является частным случаем анизотропии.

$$\rho_n C_{p,n} (\partial T_n / \partial \tau) = k_{r,n} (1/r) [\partial(r \partial T_n / \partial r) / \partial r] + k_{t,n} (1/r^2) (\partial^2 T_n / \partial \theta^2), N \geq n \geq 1. \quad (1)$$

Теплопередача обуславливается частными дифференциальными уравнениями в зависимости от ко-

личества слоев (N). Требуемые граничные условия следующие:

$$k_{r,1} [\partial T_1(r_1, \theta, \tau) / \partial r] = \alpha_k [T_1(r_1, \theta, \tau) - T_b], \quad (2)$$

$$T_n(r_n, \theta, \tau) = T_{n-1}(r_n, \theta, \tau), N \geq n > 1, \quad (3)$$

$$k_{r,n} [\partial T_n(r_n, \theta, \tau) / \partial r] = k_{r,n-1} [\partial T_{n-1}(r_n, \theta, \tau) / \partial r],$$

$$N \geq n > 1, \quad (4)$$

$$T_N(r_{N+1}, \theta, \tau) = T_{r_{N+1}}^{cp} + T_{r_{N+1}}^{nep} \cos(\theta) \cos(\omega \tau), \quad (5)$$

$$T_n(r, \theta, \tau) = T_n(r, \theta + 2\pi, \tau), N \geq n \geq 1. \quad (6)$$

где  $\rho_n$  – плотность материала цилиндра;  $C_{p,n}$  – теплоемкость материала;  $T$  – температура;  $\tau$  – время;  $k$  – коэффициент теплопроводности;  $r$  – радиус;  $\theta$  – угол;  $N$  – количество слоев;  $N+1$  – внешний радиус цилиндра;  $n$  – номер слоя;  $r$  – радиальное направление;  $t$  – тангенциальное направление;  $T_b$  – температура, при которой происходит конвекция во внутреннем радиусе цилиндра;  $r_1$  – внутренний радиус цилиндра;  $\omega$  – частота изменяющейся температуры;  $T_{r_{N+1}}^{cp}$  – средняя температура на внешнем радиусе цилиндра;  $T_{r_{N+1}}^{nep}$  – величина изменяющейся температуры на внешнем радиусе цилиндра;  $\alpha_k$  – коэффициент конвекции.

Для достижения постоянной циклической теплопроводности не требуется никакого начального условия.  $T_{r_{N+1}}^{cp}$  и  $T_b$  были взяты равными нулю, чтобы упростить решение, но это упрощение влияет на потерю всеобщего характера такого решения для циклических компонентов. Влияние  $T_{r_{N+1}}^{cp}$  и  $T_b$  на общее распределение температуры заключается в использовании наложения. Авторы определяли следующие безразмерные группы:

$$R \equiv r / r_1; \phi_n(R, \theta, \tau') \equiv T_n(r / r_1, \theta, \omega \tau) / T_{r_{N+1}}^{nep};$$

$$\tau' \equiv \omega \tau; K_{r,n} \equiv k_{r,n} / k_{r,1};$$

$$K_{t,n} \equiv k_{t,n} / k_{r,1}; \text{Bi} \equiv (\alpha_k r_1) / k_{r,1}, \text{ and } a_n \equiv [\rho_n C_{p,n} \omega (r_1)^2] / k_{r,1}.$$

Используя эти группы, уравнения (1)–(5) переписываем следующим образом:

$$K_{r,n} (1/R) [\partial(R \partial \phi_n / \partial R)] + K_{t,n} (1/R^2) (\partial^2 \phi_n / \partial \theta^2) = a_n (\partial \phi_n / \partial \tau'), \quad (7)$$

$$\partial \phi_n(1, \theta, \tau') / \partial R = \text{Bi} \phi_n(1, \theta, \tau'), \quad (8)$$

$$\phi_n(R_n, \theta, \tau') = \phi_{n-1}(R_n, \theta, \tau'), N \geq n > 1, \quad (9)$$

$$K_{r,n} [\partial \phi_n(R_n, \theta, \tau') / \partial R] = K_{r,n-1} [\partial \phi_{n-1}(R_n, \theta, \tau') / \partial R], N \geq n > 1, \quad (10)$$

$$\phi_N(R_{N+1}, \theta, \tau') = \cos(\theta) \cos(\tau'). \quad (11)$$

Решение к  $\phi_n(R, \theta, \tau')$  может быть найдено путем определения вспомогательной задачи  $\zeta_n(R, \theta, \tau')$ . Объединяя  $\phi_n(R, \theta, \tau')$  с  $\zeta_n(R, \theta, \tau')$  получаем:

$$\xi_n(R, \theta) \exp(i\tau') = \phi_n(R, \theta, \tau') + i\zeta_n(R, \theta, \tau'); i \equiv \sqrt{-1}. \quad (12)$$

где  $R$  – безразмерный радиус;  $K$  – безразмерный коэффициент теплопроводности;  $\text{Bi}$  – число Био;  $\phi$  – безразмерная температура;  $a_n$  – безразмерная частота;  $\zeta_n$  – добавочная безразмерная температура;  $\tau'$  – безразмерное время.

Применив пограничные условия и осуществив определенные математические вычисления, получаем решение для энного слоя:

$$\xi_n(R, \theta) = \cos(\theta)[A_n J_{\sqrt{K_{r,n}/K_{r,n}}}(c_n R) + B_n Y_{\sqrt{K_{r,n}/K_{r,n}}}(c_n R)], \quad (13)$$

где  $c_n \equiv \sqrt{a_n / K_{r,n}} \exp(-i\pi/4)$ . Температура и радиальная теплопроводность в энном слое, соответственно:

$$T_n^{\text{период}}(R, \theta, \tau') = T_{r_{n+1}}^{\text{пер}} \operatorname{Re}[\xi_n(R, \theta) \exp(i\tau')], \quad (14)$$

$$Q_n^{\text{период}}(R, \theta, \tau') = -K_{r,n} \partial(\operatorname{Re}[\xi_n(R, \theta) \exp(i\tau')]) / \partial R. \quad (15)$$

где  $T_n^{\text{период}}$ ,  $Q_n^{\text{период}}$  – температура и радиальная теплопроводность в энном слое;  $A$  – комплексная постоянная;  $B$  – комплексная постоянная;  $J$  – комплексная функция Бесселя первого рода;  $\exp$  – показатель к основанию  $e$ ;  $\operatorname{Re}$  – действительная часть комплексной величины между скобками;  $\xi_n$  – пространственная часть комплекса безразмерной температуры.

### Результаты исследования и их обсуждение

Циклическая радиальная теплопроводность в цилиндре, состоящем из  $N$  слоев, зависит от  $4N$  параметров. Сочетание важных параметров быстро возрастает с ростом количества слоев. Как простой пример приведен двухслойный цилиндр. Двухслойный цилиндр может состоять из слоя, который несет структурную нагрузку, и изоляционного слоя. Такой подход помогает достичь структурной целостности первого слоя при наличии внешних тепловых нагрузок.

Величины во внутреннем слое  $n = 1$  были установлены на  $a_1 = 3,0$ ,  $R_2 = 1,5$  и  $K_{t,1} = 2,0$ ,  $K_{r,1} = 1,0$  по определению. Переменные величины параметров во внешнем слое представлены в виде коэффициентов относительно величин во внутреннем слое. Четыре новых параметра определены как следующие: коэффициент плотности  $x \equiv (R_3 - R_2)/(R_2 - R_1)$ , радиальный коэффициент проводимости  $K_r^* = K_{r,2}/K_{r,1}$ , тангенциальный коэффициент проводимости  $K_t^* = K_{t,2}/K_{t,1}$  и коэффициент частоты  $a^* = a_2/a_1$ . Индекс коэффициента используется для определения порядка, в котором расположены слои. Если внешний слой сделан из изоляционного материала, то  $K_r^* < 1,0$  и наоборот. Подобные аргументы применены к  $K_t^*$ ,  $a^*$ .

Результаты зависят от величин радиальной теплопроводности во внутреннем ( $Q_{m,1}$ ) и поверхностном ( $Q_{m,2}$ ) радиусах.  $Q_{m,2}$  важна при рассмотрении изменения свойств для внутреннего слоя, когда теплота достигает его через внешний слой. Несколько значений  $x$  было использовано. Значения  $x$  показаны на рис. 2. Следующие относительные величины были использованы (кроме изучаемого параметра):  $K_r^* = 2,0$ ;  $K_t^* = 2,0$ ;  $a^* = 2,0$  и  $Bi = 0,7$ .

Рис. 2 показывает изменение в  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$  с  $Bi$ . Большое значение  $Bi$  указывает на то,

что внутренний слой имеет низкий  $k_r$  и/или высокий  $\alpha_k$ . Более высокий  $Bi$  влияет на более низкое радиальное теплопроводное сопротивление во внутреннем слое. Общее радиальное теплопроводное сопротивление является суммой сопротивлений обоих слоев. Т.к.  $K_r$  – величина постоянная, сопротивление внешнего слоя увеличивается с  $x$ . При низкой  $x$  радиальное сопротивление соответствует главным образом внутреннему слою. Таким образом, величины  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$  значительно изменяются с  $Bi$  при низкой  $x$ . Для  $x > 2,0$  сопротивление внешнего слоя преобладает, и влияние  $Bi$  на радиальную теплопроводность уменьшается. Для  $x > 4,0$   $Bi$  не оказывает значительного влияния на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$ .

Рис. 3 показывает влияние  $a^*$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$ . Для  $x < 1,0$  изменение в  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$  с  $a^*$  различны. При низкой  $x$  теплота, проходящая через внешний слой, слегка возрастает с  $a^*$ , в то время как оно остается относительно постоянным или падает во внутреннем слое. Такой результат подтверждает изоляционное влияние внутреннего слоя с определенными  $K_r^*$  и  $K_t^*$ . Когда  $x > 1,0$  как  $Q_{m,1}$ , так и  $Q_{m,2}$  уменьшаются с  $a^*$ . Скорость уменьшения  $Q_{m,1}$  с  $a^*$  больше, чем у  $Q_{m,2}$ , что подтверждает изоляционные свойства внутреннего слоя для данных относительных значений.

Рис. 4 показывает влияние  $K_r^*$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$ . Если  $K_r^* < 1,0$ , это означает, что внешний слой обеспечивает теплоизоляцию, в то время как, если  $K_r^* > 1,0$ , то внутренний слой является изолятором. Радиальное сопротивление теплопроводности в слое прямо пропорционально  $x$  и обратно пропорционально  $K_r^*$ , т.к. величины во внутреннем слое постоянны, радиальное сопротивление теплопроводности внутреннего слоя остается постоянным при различных  $K_r^*$ . Общее сопротивление цилиндра изменяется с изменением сопротивления внешнего слоя. Низкий  $K_r^*$  означает, что внешний слой является изолятором. Низкий  $K_r^*$  с относительно плотным внешним слоем (например,  $x > 0,5$ ) приводит к значительным увеличениям в  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$ . Если снижение значений радиальной теплопроводности увеличивается,

то плотность внешнего слоя также увеличивается. При высоком  $K_r^*$  вклад внешнего слоя в общее радиальное теплосоппротивление значителен только тогда, когда он сопровождается высотой  $x$ . Таким образом, значения  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$  не зависят от изменения  $K_r^* > 4$  и  $x < 0,5$ .

Рис. 5 показывает влияние  $K_t^*$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$ . Переменный  $K_t^*$  не имеет значительного влияния на  $Q_{m,1}$ . Главной причиной изменений в  $Q_{m,1}$  является  $x$ . Влияние  $K_t^*$  на  $Q_{m,2}$  ограничивается  $0,5 < x < 2,0$ . В этой

цепочке увеличение  $K_t^*$  отражается в снижении в  $Q_{m,2}$ . Более высокое значение  $K_t^*$  означает более низкое тангенциальное сопротивление теплопроводности, и большее количество теплоты, проходящего через внешнюю стенку цилиндра, будет проведено в тангенциальном, а не в радиальном направлении. Низкая  $x$  вызывает низкое тангенциальное сопротивление независимо от  $K_t^*$ . Аналогично, высокое значение  $x$  вызывает высокое тангенциальное сопротивление независимо от  $K_t^*$ .

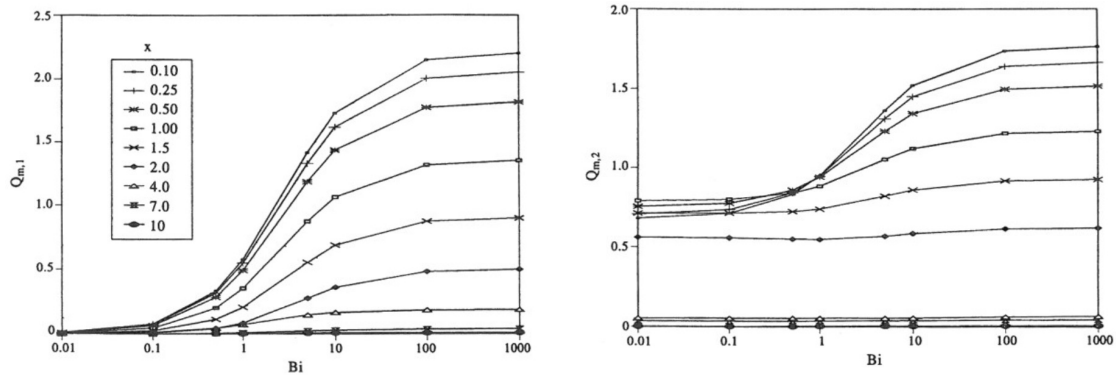


Рис. 2. Влияние  $Bi$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$

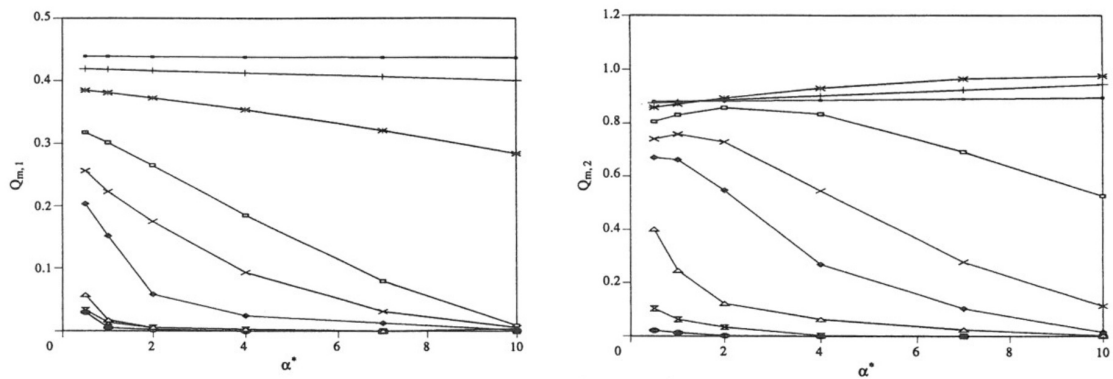


Рис. 3. Влияние  $\alpha^*$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$ . Примечание: пометки сверху \* – параметр относительно его величины во внутреннем слое

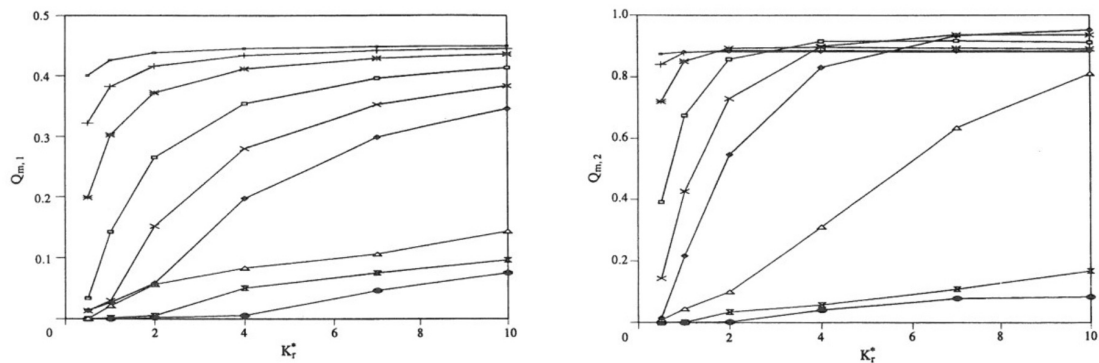


Рис. 4. Влияние  $K_r^*$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$

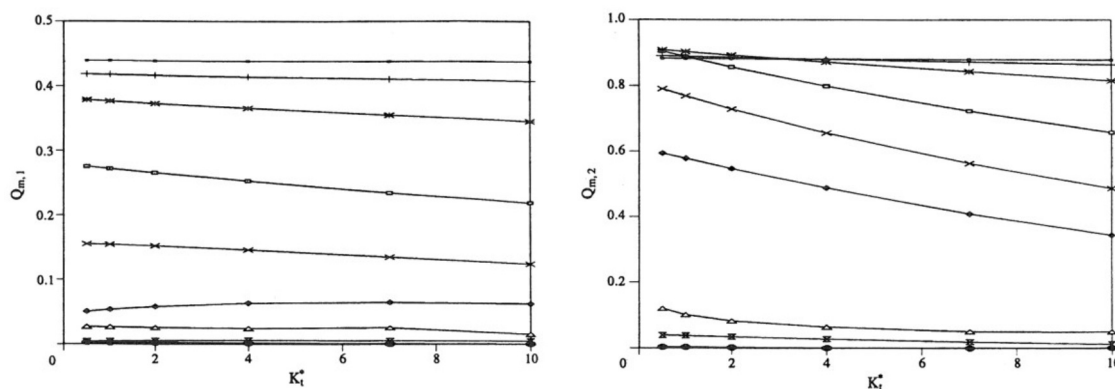


Рис. 5. Влияние  $K_t^*$  на  $Q_{m,1}$  и  $Q_{m,2}$

### Выводы

При анализе нормативных, расчетных и фактических потерь теплоты трубопроводами выявлены значительные расхождения. В связи с этим и на основании проведенных исследований авторами была опубликована серия работ по температурным режимам в изоляции трубопроводов различных назначений и разных типов прокладок [1–4].

1. В результате аналитического вычисления получены зависимости (14) и (15), позволяющие определить температуру и радиальную теплопроводность в энном слое (n).

2. Аналитически решены вопросы теплопроводности в многослойном двухмерном ортотропном цилиндре, взаимосвязанные с асимметричным и циклическим распределением температуры во внешней стенке.

3. Из теории теплообмена авторы показали, что теплопроводность через цилиндр является функцией числа Био и следующих четырех безразмерных параметров в каждом слое: коэффициента частоты ( $\alpha_n^*$ ), коэффициента плотности ( $\chi_n^*$ ), а также радиального ( $K_{r,n}^*$ ) и тангенциального ( $K_{t,n}^*$ ) коэффициентов проводимости. Были построены графики зависимости.

Исследования выполнялись на основании целевой и комплексной программы «Нефть и газ Западной Сибири».

### Список литературы

1. Земенков Ю.Д., Моисеев Б.В., Дудин С.М., Налобин Н.В. Математическое моделирование взаимодействия наземных трубопроводов с окружающей средой. Известия вузов. Нефть и газ. – Тюмень, 2014. – № 2. – С. 51–56.
2. Земенков Ю.Д., Моисеев Б.В., Дудин С.М., Налобин Н.В. Методики определения оптимальной толщины изоляции наземных трубопроводов. Территория Нефтегаз. – 2014. – № 3. – С. 77–80.
3. Земенков Ю.Д., Моисеев Б.В., Дудин С.М., Налобин Н.В. Теплообменники с использованием анизотропно-пористых материалов // Территория Нефтегаз. – 2015. – № 2. – С. 24–27.
4. Илюхин К.Н., Налобин Н.В. Повышение энергоэффективности и снижение тепловпотерь в системах теплоснабжения нефтегазовых объектов на севере Западной Сибири. – Спб.: ООО «Недра», 2007. – 114 с.: ил.
5. СНиП 41-03-2003. Тепловая изоляция оборудования и трубопроводов. – М.: Госстрой, 2004. – 29 с.
6. Теория тепломассообмена. Под редакцией Леонтьева А.И. – М.: Высшая школа, 1979. – 495 с.
7. Шаповал А.Ф., Моисеев Б.В., Илюхин К.Н., Стрельчук Р.О. Исследование области эффективного применения теплообменных поверхностей из анизотропно-пористого материала. Известия вузов. Строительство, 2008. – № 1. – С. 62–65.