

О РАССЛОЕНИИ ТЕРМО-СИЛОВЫХ  
ПОЛЕЙ В ОДНОЙ ЗАДАЧЕ ОБ  
ОПРЕДЕЛЕНИИ КОНВЕКТИВНЫХ  
ДВИЖЕНИЙ В СЛОИСТЫХ  
КРУПНОМАСШТАБНЫХ ТЕЧЕНИЯХ  
ВЯЗКОЙ НЕСЖИМАЕМОЙ ЖИДКОСТИ

К.Т.Н. БУРМАШЕВА Н.В.

# Актуальность идеи



Система уравнений тепловой конвекции в приближении Буссинеска состоит из:

- уравнения Навье-Стокса

$$(\mathbf{V} \cdot \nabla)\mathbf{V} = -\nabla P + \nu\Delta\mathbf{V} + g\beta T\mathbf{k}, \quad (1)$$

- уравнения теплопроводности

$$\mathbf{V} \cdot \nabla T = \chi\Delta T, \quad (2)$$

- уравнения несжимаемости

$$\nabla \cdot \mathbf{V} = 0. \quad (3)$$

Класс точных решений:

$$V_x = u(z); \quad V_y = v(z); \quad (4)$$

$$T = T_0(z) + T_1(z)x + T_2(z)y; \quad P = P_0(z) + P_1(z)x + P_2(z)y. \quad (5)$$

Подстановка (4)-(5) приводит систему (1)-(3) к системе обыкновенных дифференциальных уравнений:

$$\frac{\partial^2 T_1}{\partial z^2} = 0; \quad \frac{\partial^2 T_2}{\partial z^2} = 0; \quad (6)$$

$$\frac{\partial P_1}{\partial z} = g\beta T_1; \quad \frac{\partial P_2}{\partial z} = g\beta T_2; \quad (7)$$

$$v \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = P_1; \quad v \frac{\partial^2 v}{\partial z^2} = P_2; \quad (8)$$

$$\chi \frac{\partial^2 T_0}{\partial z^2} = uT_1 + vT_2; \quad (9)$$

$$\frac{\partial P_0}{\partial z} = g\beta T_0. \quad (10)$$

Крайевые условия:

$$u(0) = v(0) = 0;$$

$$T_0(0) = 0; \quad T_1(0) = A; \quad T_2(0) = B;$$

$$T_0(0) = \theta; \quad T_1(0) = C; \quad T_2(0) = D;$$

$$P_0(h) = S; \quad P_1(h) = 0; \quad P_2(h) = 0;$$

$$\eta \frac{\partial u}{\partial z}(h) = \xi_1; \quad \eta \frac{\partial v}{\partial z}(h) = \xi_2.$$

Рассмотрим частный случай  **$C = D = 0$** .

Будем вести отсчет приведенного давления от уровня, задаваемого на верхней границе слоя (положим б/о  $S = 0$ ).

Решение системы (6)-(10):

$$P_0(z) = \frac{1}{20160\chi\eta h^2\nu} \{168h\nu[60\chi\eta\beta g\theta(z^2 - h^2) + \beta g(A\xi_1 + B\xi_2)(2h^5 - 5h^3z^2 + 5hz^4 - 2z^5)] + AB\eta\beta g(35h^8 - 80h^6z^2 + 168h^3z^5 - 196h^2z^6 + 88hz^7 - 15z^8)\};$$

$$P_1(z) = -\frac{A\beta g(h-z)^2}{2h};$$

$$P_2(z) = -\frac{B\beta g(h-z)^2}{2h};$$

$$T_0(z) = -\frac{z}{2520\chi\eta h^2\nu} \{210h\nu[-12\chi\eta\theta + (A\xi_1 + B\xi_2)(h^3 - 2hz^2 + z^3)] + AB\eta\beta g(20h^6 - 105h^3z^3 + 147h^2z^4 - 77hz^5 + 15z^6)\};$$

$$T_1(z) = A - \frac{Az}{h};$$

$$T_2(z) = B - \frac{Bz}{h}.$$

## Нормируем решение:

Пусть (без ограничения общности)  $A \neq 0$ .

Введем новые параметры системы:  $1 = \frac{A}{A}$ ;  $\Delta^* = \frac{B}{A}$ ;  $\delta = \frac{h}{l}$ , где  $h, l$  – соответственно вертикальный и горизонтальный характерные размеры слоя. Перейдем к безразмерным координатам  $\bar{x} = \frac{x}{l}$ ;  $\bar{y} = \frac{y}{l}$ ;  $\bar{z} = \frac{z}{h}$ , изменяющимся в диапазоне  $[0,1]$ .

Функцию температуры нормируем на  $Al$ :

$$\bar{T} = \frac{T}{Al} = \frac{T_0}{Al} + \frac{T_1}{Al} \cdot \frac{x}{l} l + \frac{T_2}{Al} \cdot \frac{y}{l} l = \bar{T}_0 + \bar{T}_1 \bar{x} + \bar{T}_2 \bar{y}.$$

Аналогично обезразмериваем давление, разделив все члены на  $g\beta Al^2$ :

$$\bar{P} = \frac{P}{g\beta Al^2} = \frac{P_0}{g\beta Al^2} + \frac{P_1}{g\beta Al} \cdot \frac{x}{l} + \frac{P_2}{g\beta Al} \cdot \frac{y}{l} = \bar{P}_0 + \bar{P}_1 \bar{x} + \bar{P}_2 \bar{y}.$$

Эти функции описывают поверхности в четырехмерном пространстве координат.

Снизим размерность, введя замену  $t = x + \Delta^* y \in [0, 1 + \Delta^*]$ . Можно показать, что точка  $(x_*, y_*, z_*)$  является экстремумом функции  $T(z)$  (или  $P(z)$ ) тогда и только тогда, когда экстремумом этой функции является точка  $(t_*, z_*)$ , где  $t = x_* + \Delta^* y_*$ .

Функции  $T(z)$  и  $P(z)$  описывают поверхности в четырехмерном пространстве координат.

Снизим размерность, введя замену  $t = x + \Delta^* y \in [0, 1 + \Delta^*]$ .

Можно показать, что точка  $(x_*, y_*, z_*)$  является экстремумом функции  $T(z)$  (или  $P(z)$ ) тогда и только тогда, когда экстремумом этой функции является точка  $(t_*, z_*)$ , где  $t = x_* + \Delta^* y_*$ .

Достаточное условие существования экстремума у функции  $f(t, z)$  двух переменных заключается в определении знака выражения

$$\frac{\partial^2 f}{\partial t^2} \cdot \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} - \left( \frac{\partial^2 f}{\partial t \partial z} \right)^2$$

в точке, подозрительной на экстремум.

В случае функции температуры имеем:

$$\frac{\partial^2 T}{\partial t^2} \cdot \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} - \left( \frac{\partial^2 T}{\partial t \partial z} \right)^2 = 0 \cdot \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} - \left( \frac{\partial^2 T}{\partial t \partial z} \right)^2 = - \left( \frac{\partial^2 T}{\partial t \partial z} \right)^2 = -1 < 0,$$

т. е., экстремума у функции  $T$  нет. Аналогично доказывается, что экстремума нет и у функции давления  $P$ .

Введем функцию  $f(z)$  следующим образом:

$$T_0 = z \cdot \left( -\frac{\delta \cdot Pe}{2520} \right) \cdot f(z),$$

где  $f(z) = 15z^6 - 77z^5 + 147z^4 + (a - 105)z^3 - 2az^2 + b$ ,  $a = \frac{2520\alpha}{\delta \cdot Pe}$ ;  $b = 20 + \frac{2520(\alpha - \gamma)}{\delta \cdot Pe}$ .

Величины  $\gamma = \frac{\theta}{Al}$ ;  $\alpha = \frac{(\xi_1 + \Delta^* \xi_2)}{12\chi\eta} h^2 \delta$  являются безразмерными,  $Pe = Pr \cdot Gr = \frac{\nu}{\chi}$ .

$\frac{Bh \cdot g \beta h^3}{\nu^2}$  – число Пекле.

Согласно теореме Декарта, число положительных корней многочлена с вещественными коэффициентами равно количеству перемен знаков в ряду его коэффициентов или на четное число меньше этого количества.

В таблице приведено возможное количество смен знаков ряда коэффициентов функции  $f(z)$  в зависимости от значений параметров  $a, b$ .

№ п.п.	$a - 105$	$a$	$b$	Число смен знаков
1	$a - 105 < 0$	$a > 0$	$b \geq 0$	4
2			$b < 0$	5
3		$a \leq 0$	$b > 0$	4
4			$b \leq 0$	3
5	$a - 105 \geq 0$	$a \geq 0$	$b \geq 0$	2
6			$b < 0$	3
7		$a < 0$ – не реализуем		-



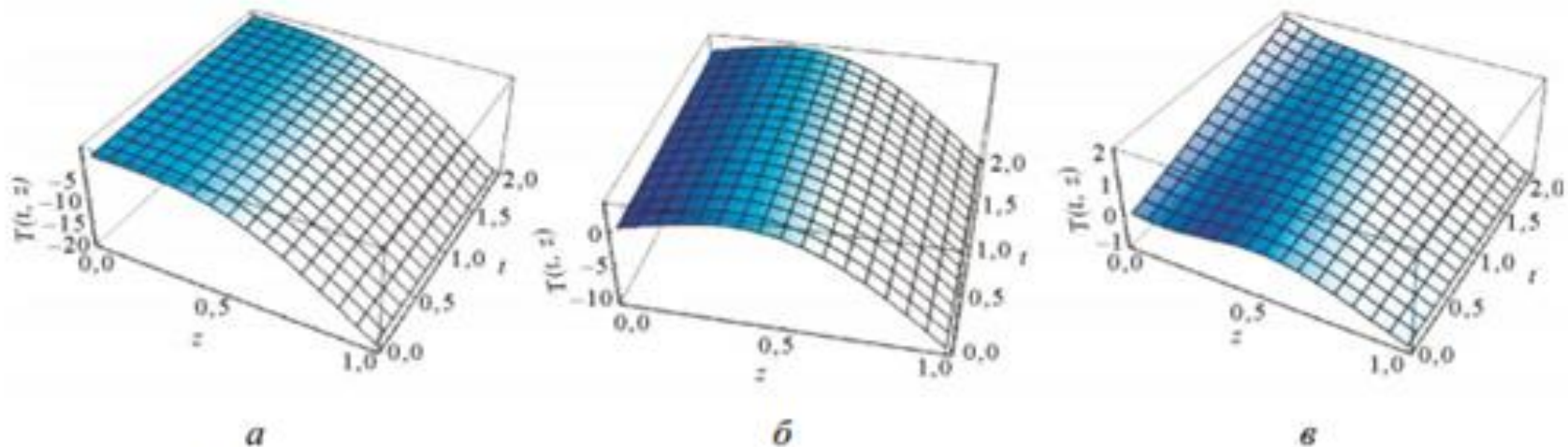
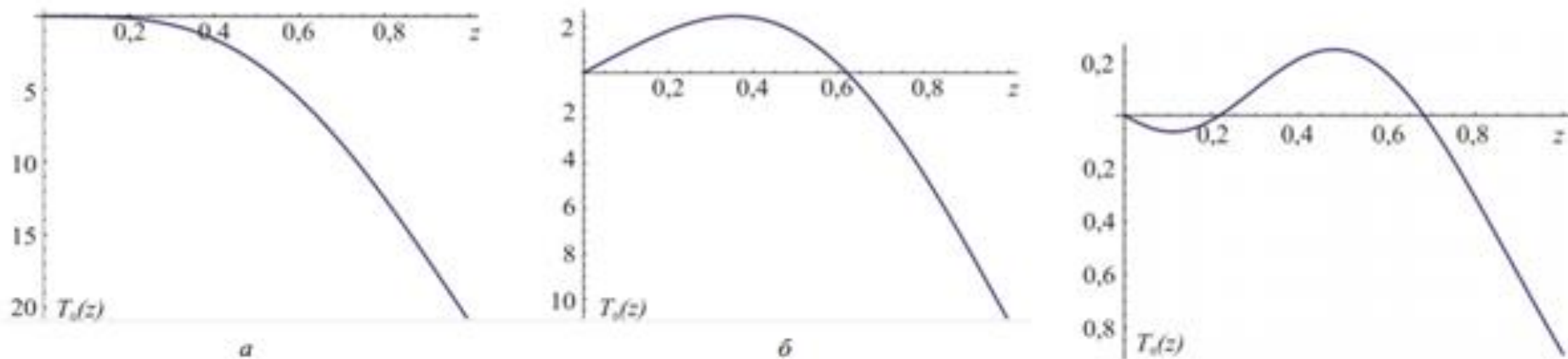


Рис. 1. Поведение функции  $T(t, z)$  в зависимости от значений параметров системы:

$$a - \text{при } \frac{(A\xi_1 + B\xi_2)h^3}{12A\chi\eta l} = -1; \frac{\theta}{At} = -19; \quad b - \text{при } \frac{(A\xi_1 + B\xi_2)h^3}{12A\chi\eta l} = -1; \frac{\theta}{At} = -9;$$

$$v - \text{при } \frac{(A\xi_1 + B\xi_2)h^3}{12A\chi\eta l} = -20; \frac{\theta}{At} = -1$$



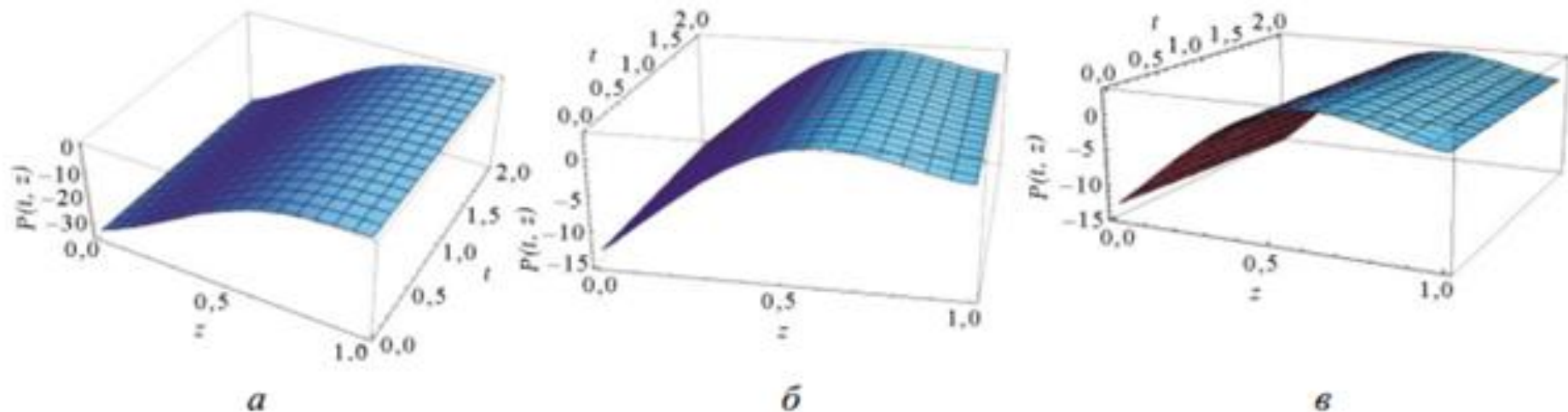
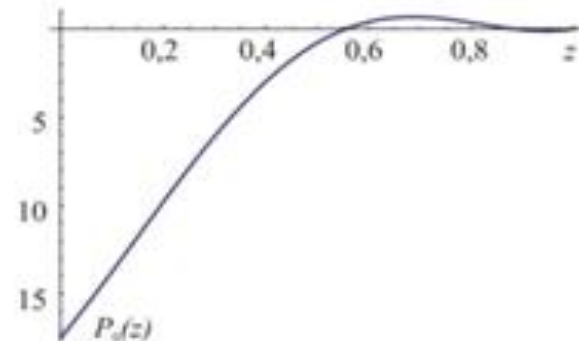
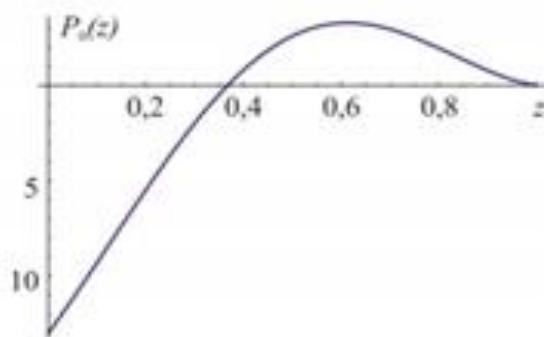
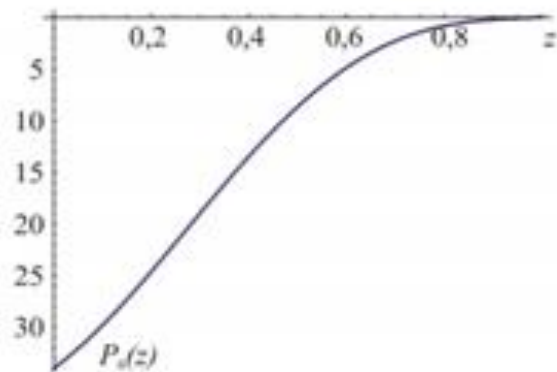


Рис. 2. Поведение функции  $P(t, z)$  в зависимости от значений параметров системы:

$a$  – при  $\frac{(A\xi_1 + B\xi_2)h^5}{120A\chi\eta l^3} = 1$ ;  $\frac{\theta}{2Al^2} = 1$ ;  $\delta$  – при  $\frac{(A\xi_1 + B\xi_2)h^5}{120A\chi\eta l^3} = 10$ ;  $\frac{\theta}{2Al^2} = -2$ ;

$в$  – при  $\frac{(A\xi_1 + B\xi_2)h^5}{120A\chi\eta l^3} = 10$ ;  $\frac{\theta}{2Al^2} = 2,5$



**СПАСИБО ЗА  
ВНИМАНИЕ!**