

SOLUCIÓN EXPLÍCITA A UN PROBLEMA DE STEFAN A UNA FASE CON CONDUCTIVIDAD TÉRMICA DEPENDIENTE DE LA TEMPERATURA Y CON CONDICIÓN CONVECTIVA EN EL BORDE FIJO $x = 0$

Adriana C. Briozzo^{b,†}, María F. Natale^b y Domingo A. Tarzia^{b,†}

^b*Departamento de Matemática, FCE, Univ. Austral, Paraguay 1950, S2000FZF Rosario, Argentina,
ABriozzo@austral.edu.ar; FNatale@austral.edu.ar; DTarzia@austral.edu.ar*

[†]*CONICET, Argentina*

Resumen: Se considera un problema de frontera libre para un material semi-infinito con conductividad térmica dependiente de la temperatura y un término convectivo con una condición de tipo convectiva en el borde fijo $x = 0$. Se obtienen soluciones explícitas de tipo similaridad bajo ciertas restricciones sobre los datos iniciales del problema y de los coeficientes del material de cambio de fase. Las soluciones explícitas, según diferentes casos estudiados, se obtienen a través de la única solución de un problema de Cauchy en el cual la variable temporal es un parámetro. También se da un algoritmo para su cálculo.

Palabras clave: *Problema de Stefan, problema de frontera libre, solución explícita, cambio de fase, conductividad térmica no lineal, fusión, solución de similaridad.*

2000 AMS Subject Classification: 35R35, 80A22, 35C05

1. INTRODUCCIÓN

Se considera un problema de Stefan a una fase en un proceso de fusión con una ecuación del calor no lineal para una región semi-infinita $x > 0$. Se considera la conductividad térmica dependiente de la temperatura y un término convectivo con temperatura de cambio de fase $\theta_f = 0$. En el borde fijo $x = 0$ se impone una condición de tipo convectiva. Se quiere determinar la evolución de la frontera libre $x = s(t)$ que separa a ambas fases y la distribución de la temperatura $\theta(x, t)$.

Siguiendo los trabajos [11, 13, 17] se considera el siguiente problema de frontera libre

$$\rho c \frac{\partial \theta}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(k(\theta, x) \frac{\partial \theta}{\partial x} \right) - v(\theta) \frac{\partial \theta}{\partial x}, \quad 0 < x < s(t), \quad t > 0 \quad (1)$$

$$k(\theta(0, t), 0) \frac{\partial \theta}{\partial x}(0, t) = \frac{h_0}{\sqrt{t}} (\theta(0, t) - \theta_0), \quad h_0 > 0, \quad t > 0 \quad (2)$$

$$k(\theta(s(t), t), s(t)) \frac{\partial \theta}{\partial x}(s(t), t) = -\rho l \dot{s}(t), \quad t > 0 \quad (3)$$

$$\theta(s(t), t) = 0, \quad t > 0, \quad s(0) = 0 \quad (4)$$

donde la conductividad térmica $k(\theta, x)$ y la velocidad $v(\theta)$ están dadas por las expresiones

$$v(\theta) = \rho c \frac{d}{2(a + b\theta)^2}, \quad k(\theta, x) = \rho c \frac{1 + dx}{(a + b\theta)^2} \quad (5)$$

donde c, ρ y l son el calor específico, la densidad y el calor latente de fusión del medio respectivamente, todos ellos se suponen constantes con parámetros a, d positivos, b real tal que $(a + b\theta_0) > 0$. Si se toma $d = 0$ y $b = 0$ en el problema de frontera libre (1) – (5) se obtiene el clásico problema a una fase de Lamé-Clapeyron-Stefan [8]. Problemas de cambio de fase aparecen frecuentemente en los procesos industriales y en otros problemas de interés tecnológico [5, 6, 9]. Una extensa bibliografía sobre el tema fue dada en [20].

La clase (5) de coeficiente de conductividad térmica o de difusión fue considerado en numerosos trabajos [1, 2, 3, 4, 7, 14, 18]; soluciones explícitas para similares problemas de frontera libre de tipo Stefan fueron dadas en [10, 15, 16, 19]. El objetivo del trabajo es determinar que condiciones deben cumplir los parámetros del problema para obtener un proceso de cambio de fase instantáneo. Se completan los resultados dados en [11, 13, 17] considerando una nueva condición en la frontera fija $x = 0$, la cual está dada por la expresión (2) (ver [21, 22]) siguiendo un método desarrollado en [13].

Teorema 1 Sean $a, c, d \in \mathbb{R}^+$. Si $b > 0$ y $a > bl/c$, ó $b < 0$ y $a > -\frac{bl}{c}$ entonces el problema de frontera libre (1) – (4) tiene una única solución explícita de tipo similaridad dada por

$$\begin{aligned}\theta(\xi) &= \frac{1}{b} \left[\frac{1}{A \operatorname{erf}\left(\sqrt{\frac{\gamma^*}{2}} \xi\right) + B} - a \right] \\ \xi &= \frac{y}{\sqrt{2\gamma t}} = \frac{\frac{2}{d} \left[(1+dx)^{\frac{1}{2}} - 1 \right]}{\sqrt{2\gamma t}} \\ s(t) &= \frac{1}{d} \left[\left(1 + \frac{d}{2} \sqrt{2\gamma t} \right)^2 - 1 \right]\end{aligned}\quad (6)$$

con

$$\begin{aligned}\xi &= (-\alpha b + a) \int_{\xi_1^*}^{\xi^*} [A \operatorname{erf}\left(\sqrt{\frac{\gamma^*}{2}} \sigma\right) + B] d\sigma \\ \gamma &= \frac{\gamma^*}{(-\alpha b + a)^2}\end{aligned}\quad (7)$$

los coeficientes A y B están dados por

$$A = \sqrt{\pi} \alpha^* P(w) \quad (8)$$

$$B = \frac{1}{a} - \sqrt{\pi} \alpha^* P(w) \operatorname{erf}(w) \quad (9)$$

$$\alpha^* = \frac{\alpha b}{a(a - \alpha b)}, \alpha = \frac{l}{c} \quad (10)$$

con γ^*, ξ_1^* y w determinados de la siguiente manera:

$$\gamma^* = 2w^2, \xi_1^* = \frac{\tilde{z}_1}{w}, w = w(\tilde{z}_1) = P^{-1}(R_1(\tilde{z}_1)) \quad (11)$$

donde $\tilde{z}_1$ es la única solución de la ecuación

$$\operatorname{erf}(z) - \operatorname{erf}(w(z)) = \frac{b\theta_0 h_0^* + z}{a h_0^* \sqrt{\pi} P(z)}, z_0 < z < 0 \quad (12)$$

siendo

$$P(z) = z \exp z^2, w(z) = P^{-1}(R_1(z)) \quad (13)$$

$$R_1(z) = \frac{-P(z) h_0^*}{\alpha^* [(a + b\theta_0) h_0^* + z]}, h_0^* = \frac{h_0}{\rho c}, z_0 = -(a + b\theta_0) h_0^*. \quad (14)$$

Además los coeficientes γ^*, ξ_1^* dados por (11) son las únicas soluciones del sistema de ecuaciones

$$\operatorname{erf}\left(\sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}\right) - \operatorname{erf}\left(\xi_1^* \sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}\right) = \frac{1}{\alpha^* \sqrt{\pi}} \left(\frac{\alpha^* \exp(-\xi_1^{*2} \frac{\gamma^*}{2})}{\xi_1^* w} + \frac{\exp(-\frac{\gamma^*}{2})}{a \sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}} \right) \quad (15)$$

$$\operatorname{erf}(\xi_1^* \sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}) - \operatorname{erf}\left(\sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}\right) = \left(\frac{h_0^*}{(a + b\theta_0)h_0^* + \xi_1^* \sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}} - \frac{1}{a} \right) \frac{\exp(-\frac{\gamma^*}{2})}{\alpha^* \sqrt{\frac{\gamma^*}{2}}} \quad (16)$$

Para obtener la solución explícita para el caso $b > 0$ y $a > \frac{bl}{c}$, o para el caso $b < 0$ y $a > -\frac{bl}{c}$, en una forma más conveniente a la dada en el Teorema 1, se puede seguir el proceso dado por el teorema siguiente:

Teorema 2 (algoritmo para el cálculo de la solución explícita)

- (i) Se calculan los parámetros h_0^* , z_0 , α y α^* definidos en (10) y (14);
- (ii) Se calcula la única solución $\tilde{z}_1 \in (z_0, 0)$ de la ecuación (12);
- (iii) Se calculan los coeficientes A , B y w , definidos en (8), (9) y (13);
- (iv) Se calcula la frontera libre auxiliar $\bar{S}(t)$ por la expresión

$$\bar{S}(t) = \frac{2w}{a - b\alpha} \sqrt{t}; \quad (17)$$

- (v) Se fija $t_0 > 0$ un tiempo arbitrario y se calcula la única solución $Y = Y(y, t)$ del problema de Cauchy siguiente ($t \geq t_0 > 0$ es un parámetro)

$$\frac{\partial Y}{\partial y}(y, t) = \frac{1}{2\sqrt{t}} \left(\frac{1}{B + A \operatorname{erf}(Y(y, t))} \right), \quad 0 < y < \bar{S}(t), \quad t \geq t_0 \quad (18)$$

$$Y(0, t) = \frac{\tilde{z}_1}{w^2}; \quad (19)$$

- (vi) Se calcula la temperatura auxiliar $\bar{\theta} = \bar{\theta}(y, t)$ por la expresión

$$\bar{\theta}(y, t) = \frac{1}{b} \left[\frac{1}{B + A \operatorname{erf}(Y(y, t))} - a \right], \quad 0 < y < \bar{S}(t), \quad t \geq t_0; \quad (20)$$

- (vii) Se calcula la frontera libre explícita por la expresión

$$s(t) = \frac{w}{a - \frac{lb}{c}} \left[2\sqrt{t} + \frac{dw}{a - \frac{lb}{c}} t \right], \quad t \geq t_0; \quad (21)$$

- (viii) Se calcula la temperatura explícita por la expresión

$$\theta(x, t) = \frac{1}{b} \left[\frac{1}{B + A \operatorname{erf}(Y(\frac{2}{d}(\sqrt{1+dx}-1), t))} - a \right], \quad 0 < x < s(t), \quad t \geq t_0; \quad (22)$$

- (ix) Además, la temperatura en el borde fijo es constante en el tiempo y viene dada por:

$$0 < \theta(0, t) = \bar{\theta}_0 = \theta_0 + \frac{z}{bh_0^*} < \theta_0, \quad \forall t > t_0. \quad (23)$$

Nota 1 El caso particular $d = 0$ no puede resolverse a través de un método similar pues una de las transformaciones auxiliares que se utilizan resulta ser la identidad cuando $d \rightarrow 0$. El problema de frontera libre (1), (3) – (5) para el caso particular $d = 0$ con una condición de temperatura o de flujo de calor en el borde fijo $x = 0$ fue resuelto en [12]; el problema de frontera libre (1) – (5) para el caso $d = 0$ (con la condición convectiva (2) en el borde fijo $x = 0$) es un problema abierto.

Agradecimientos El trabajo ha sido parcialmente subsidiado por PIP No. 0460 de CONICET-UA y por el "Fondo de Ayuda a la Investigación" de la UA, Rosario (Argentina).

REFERENCIAS

- [1] A. C. BRIOZZO, M. F. NATALE AND D. A. TARZIA, *Determination of unknown thermal coefficients for Storm's-type materials through a phase-change process*, Int. J. Non-Linear Mech. 34 (1999), pp. 324-340 .
- [2] A. C. BRIOZZO AND D. A. TARZIA, "An explicit solution for an instantaneous two-phase Stefan problem with nonlinear thermal coefficients", IMA J. of Applied Mathematics, 67 (2002), pp. 249-261 .
- [3] P. BROADBRIDGE, *Non-integrability of non-linear diffusion-convection equations in two spatial dimensions*, J. Phys. A: Math. Gen 19 (1986), pp. 1245-1257 .
- [4] P. BROADBRIDGE, *Integrable forms of the one-dimensional flow equation for unsaturated heterogeneous porous media*, J. Math. Phys. 29 (1988), pp. 622-627 .
- [5] J. R. CANNON, *The one-dimensional heat equation*, Addison - Wesley, Menlo Park, 1984.
- [6] J. CRANK J, *Free and moving boundary problems*, Clarendon Press, Oxford, 1984.
- [7] J. H. KNIGHT, J. R. PHILIP, *Exact solutions in nonlinear diffusion*, J. Engrg. Math., 8 (1974), pp. 219-227.
- [8] G. LAMÉ AND B. P. CLAPEYRON, *Memoire sur la solidification par refroidissement d'un globe liquide*, Annales Chimie Physique 47 (1831), pp. 250-256 .
- [9] V. J. LUNARDINI, *Heat transfer with freezing and thawing*, Elsevier, Amsterdam , 1991.
- [10] M. F. NATALE AND D. A. TARZIA, *Explicit solutions to the two-phase Stefan problem for Storm-type materials*, J. Phys. A: Math. Gen 33 (2000), pp. 395-404.
- [11] M. F. NATALE AND D. A. TARZIA, *Explicit solutions to the one-phase Stefan problem with temperature-dependent thermal conductivity and a convective term*, Int. J. Engng. Sci., 41 (2003), pp. 1685-1698.
- [12] M. F. NATALE AND D. A. TARZIA, *Explicit solutions for a one-phase Stefan problem with temperature-dependent thermal conductivity*, Bolletino Un. Mat. Italiana (8) 9-B (2006), pp. 79-99.
- [13] M. F. NATALE AND D. A. TARZIA, *The classical one-phase Stefan problem with temperature-dependent thermal conductivity and a convective term*, MAT-SerieA, 15 (2008), pp. 1-16.
- [14] R. PHILIP, *General method of exact solution of the concentration-dependent diffusion equation*, Australian J. Physics, 13 (1960), pp. 1-12 .
- [15] C. ROGERS, *Application of a reciprocal transformation to a two-phase Stefan problem*, J. Phys. A: Math. Gen 18 (1985), pp. 105-109
- [16] C. ROGERS , *On a class of moving boundary problems in non-linear heat condition: Application of a Bäcklund transformation*, Int. J. Non-Linear Mech. 21 (1986), pp. 249-256 .
- [17] C. ROGERS AND P. BROADBRIDGE, *On a nonlinear moving boundary problem with heterogeneity: application of reciprocal transformation*, Journal of Applied Mathematics and Physics (ZAMP) 39(1988), pp. 122-129 .
- [18] G. C. SANDER, I. F. CUNNING, W. L. HOGARTH AND J. Y. PARLANGE, *Exact solution for nonlinear nonhysteretic redistribution in vertical soli of finite depth*, Water Resources Research 27 (1991), pp. 1529-1536 .
- [19] D. A. TARZIA, *An inequality for the coefficient σ of the free boundary $s(t) = 2\sigma\sqrt{t}$ of the Neumann solution for the two-phase Stefan problem*, Quart. Appl. Math 39 (1981), pp. 491-497.
- [20] D. A. TARZIA, *A bibliography on moving - free boundary problems for the heat-diffusion equation. The Stefan and related problems*, MAT-Serie A 2 (2000) (with 5869 titles on the subject, 300 pages). See [www.austral.edu.ar/MAT-SerieA/2\(2000\)/](http://www.austral.edu.ar/MAT-SerieA/2(2000)/) or [http://www.austral.edu.ar/fce/archivos/mat/Tarzia-MAT-SerieA-2\(2000\).pdf](http://www.austral.edu.ar/fce/archivos/mat/Tarzia-MAT-SerieA-2(2000).pdf)
- [21] D. A. TARZIA, *An explicit solution for a two-phase unidimensional Stefan problem with a convective boundary condition at the fixed face*, MAT-SerieA, 8(2004), pp. 21-27.
- [22] S. M. ZUBAIR AND M. A. CHAUDHRY, *Exact solutions of solid-liquid phase-change heat transfer when subjected to convective boundary conditions*, Wärme-und Stoffübertragung (now Heat and Mass Transfer), 30 (1994), pp. 77-81.