

1. Ecuación general

Ecuación general de transferencia de calor:

$$\tau \frac{\partial \psi}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x_j} (v_j \psi) - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q$$

donde se usa la convención de Einstein (índices repetidos se suman) y se define lo siguiente:

Símbolo		Unidades
Parámetros físicos		
τ	"Almacenamiento"	
v	"Velocidad"	
Γ	"Difusividad"	
q	Ganancia (fuente) o pérdida (sumidero) de calor	
Símbolo		Unidades
Variables independientes		
x_j	Coordenadas cartesianas de la posición: $(x_1, x_2, x_3) \equiv (x, y, z)$.	[m]
t	Tiempo.	[s]
Variables dependientes		
ψ	...	
v_j	Componentes : $(v_1, v_2, v_3) \equiv (v_x, v_y, v_z)$.	

1.1. Casos de estudio

Ecuación	Descripción
$-\frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q$	Difusión estacionaria
$\frac{\partial}{\partial x_j} (v_j \psi) - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q$	Advección – difusión estacionaria
$\tau \frac{\partial \psi}{\partial t} - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q$	Difusión NO estacionaria
$\tau \frac{\partial \psi}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x_j} (v_j \psi) - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q$	Advección – difusión NO estacionaria

2. Difusión estacionaria

$$-\frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q \quad (1)$$

Símbolo	Descripción	Valor
Γ	Difusividad	Variable
L	Tamaño del dominio	Variable
ψ_A	Condición de frontera izquierda (Dir)	1
ψ_B	Condición de frontera derecha (Dir)	0
q	Ganancia (fuente) o pérdida (sumidero)	Variable

Cuando Γ es constante, en una dimensión podemos escribir

$$-\Gamma \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} = q \quad (2)$$

en cuyo caso la solución analítica es

$$\psi(x) = \left(\frac{\psi_B - \psi_A}{L} + \frac{q}{2\Gamma}(L - x) \right) x + \psi_A \quad (3)$$

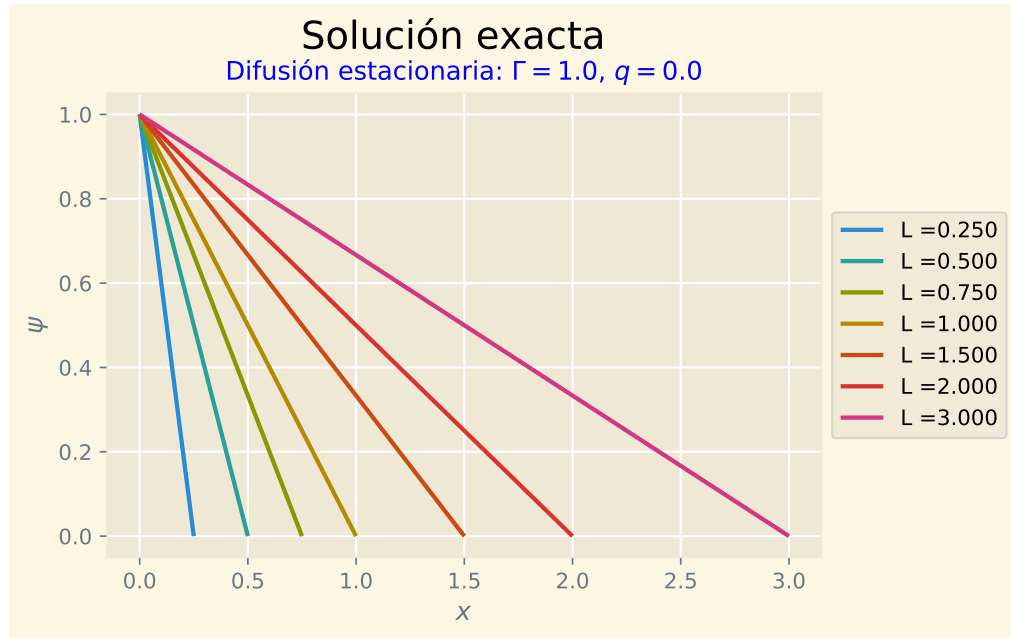


Figura 1: Cuando $q = 0$ y variamos la longitud del dominio, observamos que la solución se mantiene en una línea recta cambiando solo su pendiente.

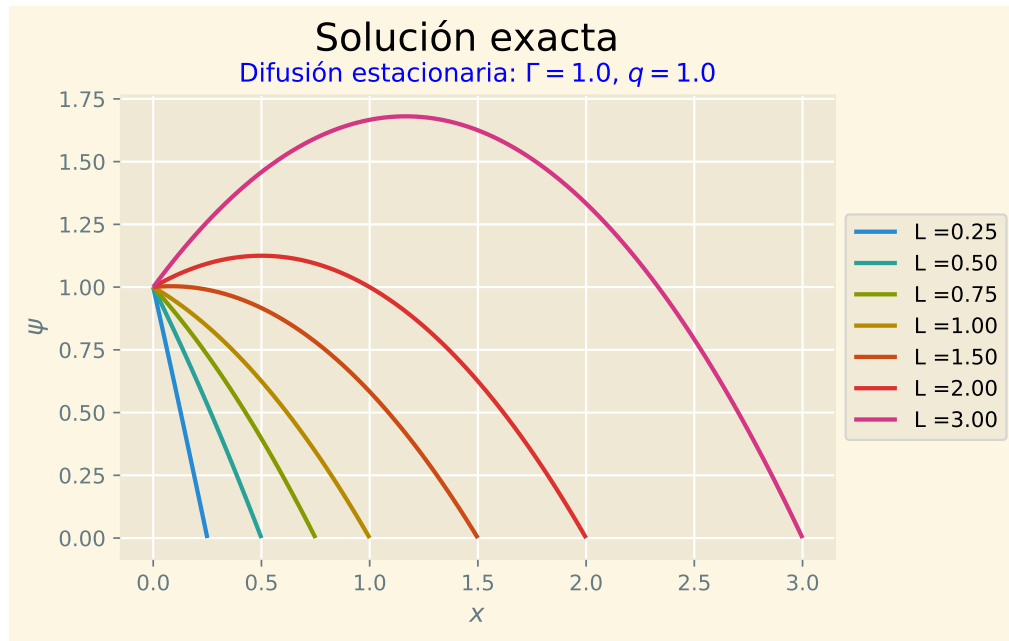


Figura 2: Cuando $q = 1$ observamos una pequeña curvatura en la solución. Conforme L crece esta curvatura se incrementa.

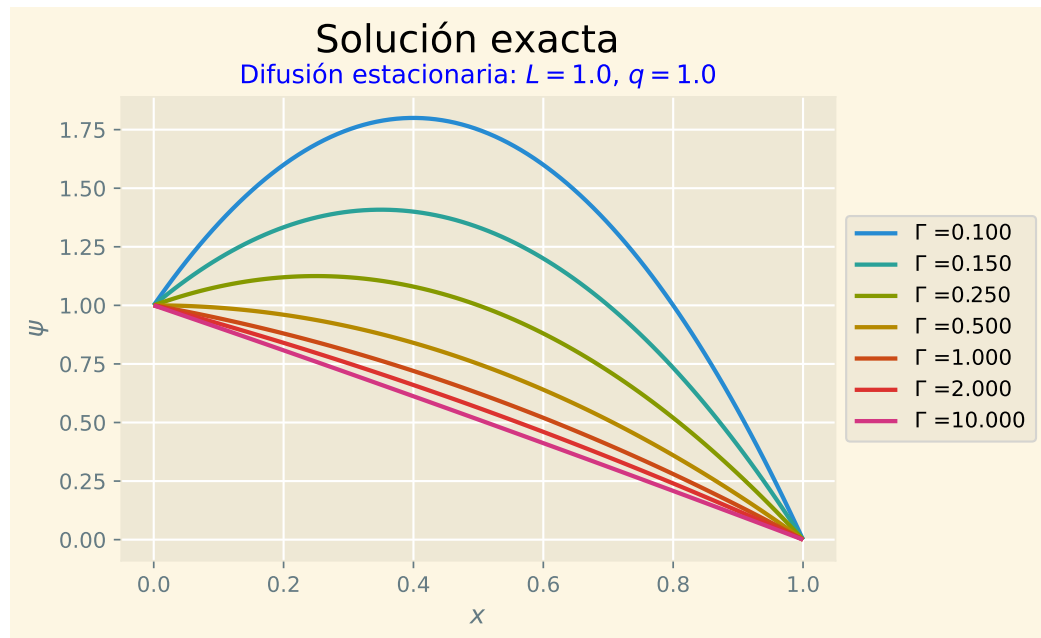


Figura 3: Cuando mantenemos fijos a $L = 1$ y $q = 1$, y variamos Γ , observamos que conforme a valores mayores de Γ la curvatura de en la solución es más pronunciada. Por otro lado, se obtiene casi una línea recta cuando Γ es muy pequeña.

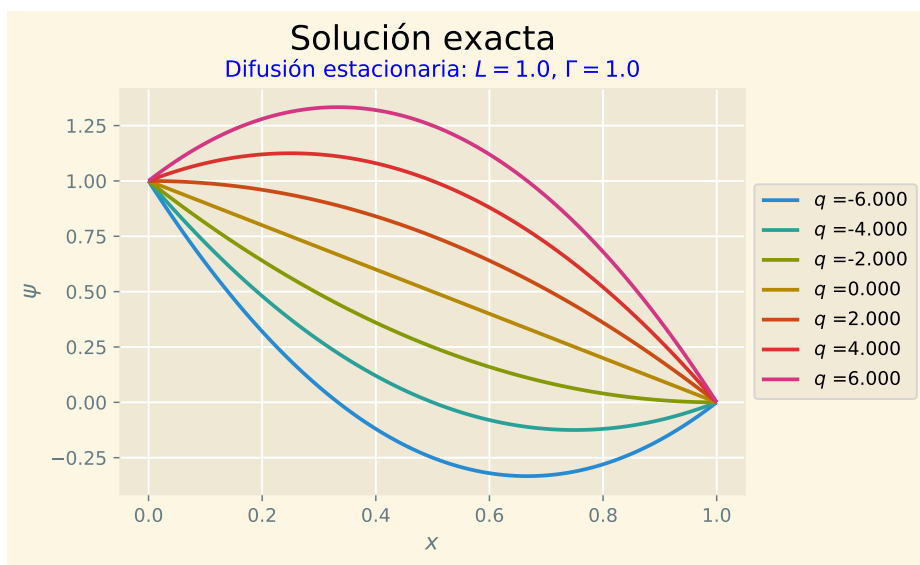


Figura 4: Cuando mantenemos $L = 1$, $\Gamma = 1$ y variamos q . Observamos que conforme $|q|$ aumenta la solución tiene una mayor curvatura.

3. Advección-Difusión estacionaria

$$\frac{\partial}{\partial x_j} (v_j \psi) - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q$$

Símbolo	Descripción	Valor
Γ	Difusividad	Variable
v	Velocidad	Variable
L	Tamaño del dominio	Variable
ψ_A	Condición de frontera izquierda (Dir)	1
ψ_B	Condición de frontera derecha (Dir)	0
q	Ganancia (fuente) o pérdida (sumidero)	Variable

Cuando Γ y v son constantes y $q = 0$, en una dimensión podemos escribir

$$\frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{1}{P_e} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2}$$

donde definimos $P_e = v/\Gamma$ como el número de Peclet. La solución analítica en este caso es

$$\psi(x) = \left(\frac{e^{P_e x} - 1}{e^{P_e L} - 1} \right) (\psi_B - \psi_A) + \psi_A$$

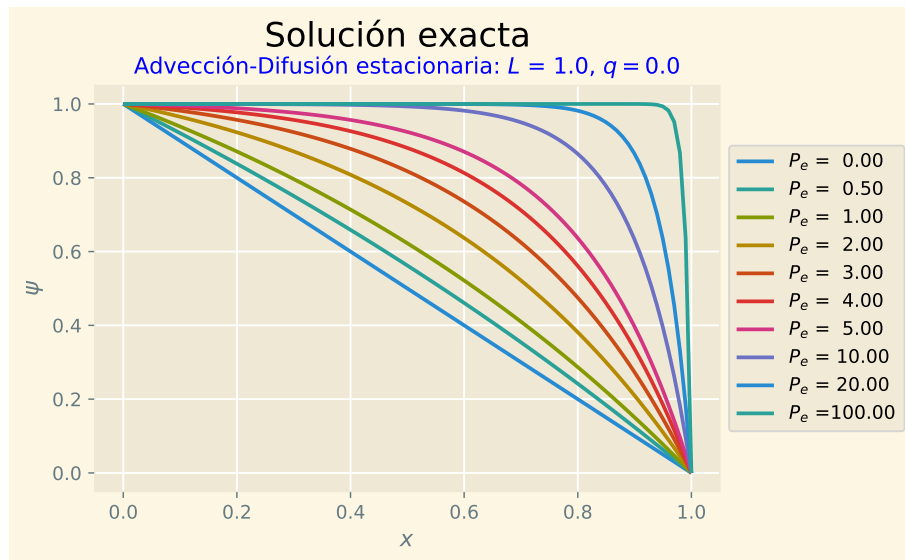


Figura 5: Cuando mantenemos $L = 1$, $\Gamma = 1$ y variamos q . Observamos que conforme $|q|$ aumenta la solución tiene una mayor curvatura.

4. Difusión NO estacionaria

$$\tau \frac{\partial \psi}{\partial t} - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q \quad (4)$$

Símbolo	Descripción	Valor
Γ	Difusividad	Variable
L	Tamaño del dominio	Variable
ψ_A	Condición de frontera izquierda (Dir)	1
ψ_B	Condición de frontera derecha (Dir)	0
$\psi(x, 0)$	Condición inicial	0
τ	"Almacenamiento"	1

Cuando Γ es constante y $q = 0$, en una dimensión podemos escribir

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} = \Gamma \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \quad (5)$$

cuya solución analítica es

$$\psi(x, t) = \psi_A + (\psi_B - \psi_A) \left(\frac{x}{L} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} \exp \left(-\frac{n^2 \pi^2 \Gamma}{L^2} t \right) \sin \left(\frac{n\pi}{L} x \right) \right) \quad (6)$$

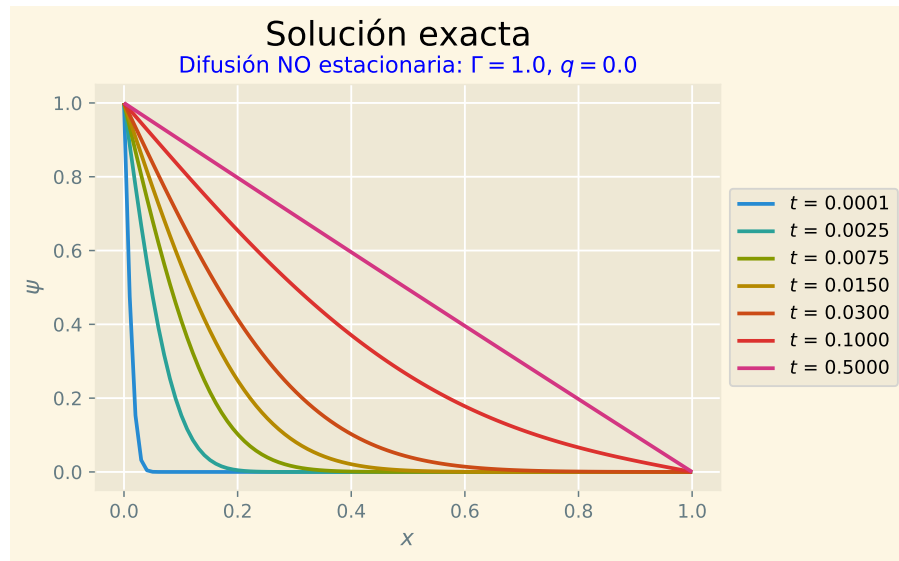


Figura 6: Se muestra la solución para varios pasos de tiempo. Se observa que la solución avanza hacia una línea recta. Variando Γ y/o L se obtiene un comportamiento similar, con una mayor (aumentar Γ o disminuir L) o menor velocidad (disminuir Γ o aumentar L) del avance en la solución.

5. Advección-Difusión NO estacionaria

$$\tau \frac{\partial \psi}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x_j} (v_j \psi) - \frac{\partial}{\partial x_j} \left(\Gamma \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \right) = q \quad (7)$$

Símbolo	Descripción	Valor
Γ	Difusividad	Variable
v	Velocidad	1.0
L	Tamaño del dominio	2.5 ($\rightarrow \infty$)
ψ_A	Condición de frontera izquierda (Dir)	1
ψ_B	Condición de frontera derecha (Dir)	0
$\psi(x, 0)$	Condición inicial	0
τ	"Almacenamiento"	1

Cuando Γ y v son constantes y $q = 0$, en una dimensión podemos escribir

$$\frac{\partial \psi}{\partial t} + \frac{\partial \psi}{\partial x} = \frac{1}{P_e} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} \quad (8)$$

donde definimos $P_e = v/\Gamma$ como el número de Peclet. Con estas condiciones y para $0 < \Gamma < 0.1$ la solución exacta es

$$f(x, t) = 0.5 \left[\operatorname{erfc} \left(\frac{x - ut}{2\sqrt{\Gamma t}} \right) + \exp \left(\frac{ux}{\Gamma} \right) \operatorname{erfc} \left(\frac{x + ut}{2\sqrt{\Gamma t}} \right) \right] \quad (9)$$

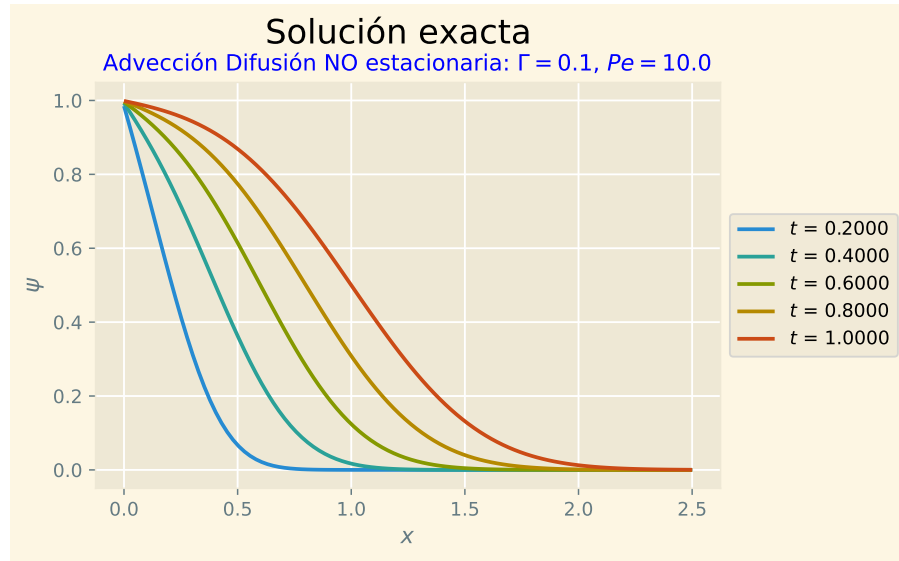


Figura 7: Se muestra la solución para varios pasos de tiempo. Se observa que la condición de frontera $\psi_A = 1.0$ se va transmitiendo de izquierda a derecha conforme avanza el tiempo.

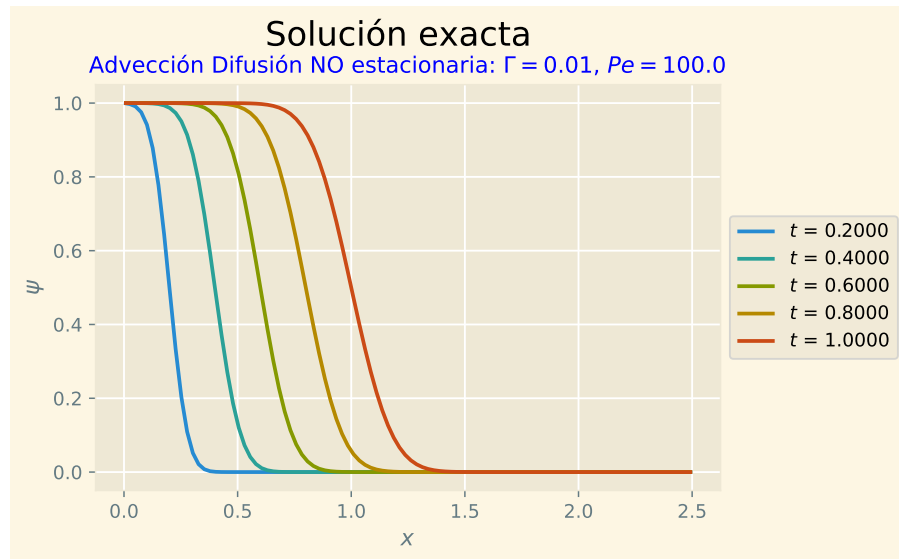


Figura 8: Se muestra la solución para varios pasos de tiempo. Se observa que la condición de frontera $\psi_A = 1.0$ se va transmitiendo de izquierda a derecha conforme avanza el tiempo.

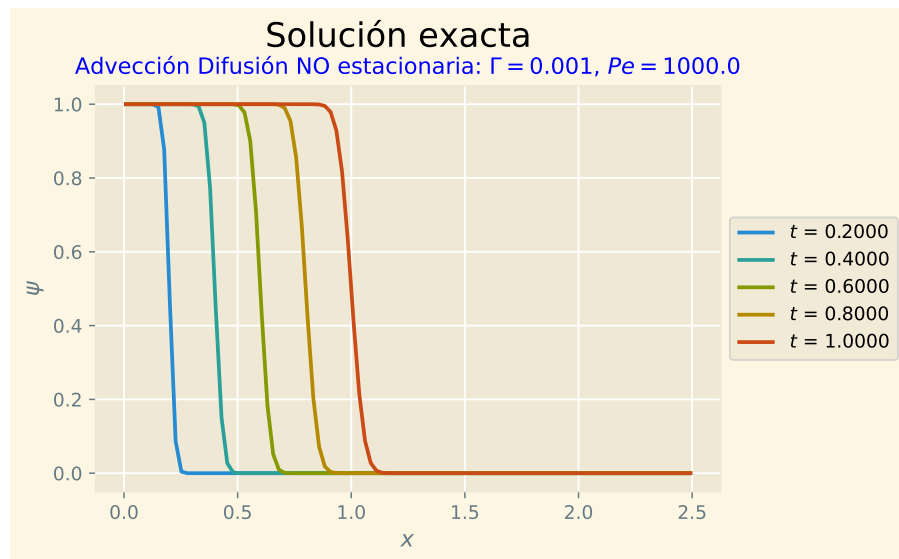


Figura 9: Se muestra la solución para varios pasos de tiempo. Se observa que la condición de frontera $\psi_A = 1.0$ se va transmitiendo de izquierda a derecha conforme avanza el tiempo.

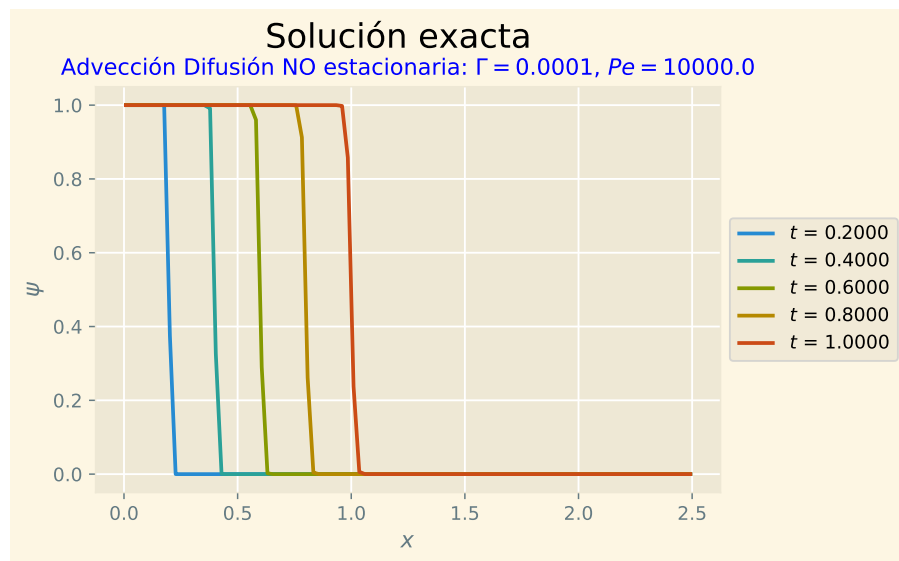


Figura 10: Se muestra la solución para varios pasos de tiempo. Se observa que la condición de frontera $\psi_A = 1.0$ se va transmitiendo de izquierda a derecha conforme avanza el tiempo.