

Ecuaciones Diferenciales Parciales

Semestre 2021-1

Soluciones de Tychonov

Vamos a construir soluciones no triviales del siguiente problema de Cauchy en una dimensión espacial:

$$\begin{aligned}u_t - u_{xx} &= 0, & x \in \mathbb{R}, t > 0, \\u(x, 0) &= 0.\end{aligned}\tag{1}$$

(Claramente, $u(x, t) \equiv 0$ es solución del problema (1).) Para construir la soluciones de Tychonov consideremos el siguiente problema:

$$\begin{aligned}u_t - u_{xx} &= 0, & x \in \mathbb{R}, t > 0, \\u(0, t) &= h(t), & t > 0, \\u_x(0, t) &= 0,\end{aligned}\tag{2}$$

con $h = h(t)$ una función por determinar. Propongamos una solución de (2) representada como una serie de potencias,

$$u(x, t) = \sum_{n=0}^{+\infty} h_n(t)x^n,$$

y supongamos por el momento que la serie converge uniformemente (y, por ende, podemos derivar término a término). Así,

$$\begin{aligned}u_t &= \sum_{n=0}^{+\infty} h'_n(t)x^n, \\u_x &= \sum_{n=1}^{+\infty} nh_n(t)x^{n-1}, \\u_{xx} &= \sum_{n=2}^{+\infty} n(n-1)h_n(t)x^{n-2}.\end{aligned}$$

Sustituyendo en la ecuación del calor obtenemos,

$$u_t - u_{xx} = \sum_{n=2}^{+\infty} (h'_{n-2}(t) - n(n-1)h_n(t))x^{n-2}.$$

Igualmente, sustituyendo en las condiciones en $x = 0$ obtenemos

$$u(0, t) = h_0(t) = h(t), \quad u_x(0, t) = h_1(t) = 0, \quad \forall t > 0.$$

De esta forma, para tener una solución de (2) requerimos resolver la siguiente jerarquía de ecuaciones recursivas para todo $t > 0$:

$$\begin{aligned} h_0(t) &= h(t), \\ h_1(t) &= 0, \\ h_n(t) &= \frac{1}{n(n-1)} h'_{n-2}(t), \quad n \geq 2. \end{aligned} \tag{3}$$

Es fácil demostrar por inducción la siguiente

Proposición 1. *La solución de (3) está dada por*

$$h_{2k}(t) = \frac{h^{(k)}(t)}{(2k)!}, \quad h_{2k+1}(t) \equiv 0,$$

para todo $k \geq 0$ y todo $t > 0$. (Aquí $h^{(n)}(t)$ denota $d^n h/dt^n$, para todo $n \geq 1$.)

Demostración. Ejercicio. □

Por lo tanto el candidato a solución debe tener la siguiente forma:

$$u(x, t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{h^{(k)}(t)}{(2k)!} x^{2k}, \tag{4}$$

Finalmente, escogemos $h = h(t)$ de la manera siguiente:

$$h(t) := \begin{cases} e^{-1/t^\alpha}, & t > 0, \\ 0, & t = 0, \end{cases} \tag{5}$$

para cierto $\alpha > 1$. Con el fin de demostrar la convergencia uniforme de la serie (4), el siguiente lema es de utilidad.

Lema 2. *Existe $\delta = \delta(\alpha) > 0$ tal que*

$$|h^{(k)}(t)| < \frac{k!}{(\delta t)^k} \exp\left(-\frac{1}{2t^\alpha}\right),$$

para todo $k \geq 0$, $t > 0$.

Demostración. Sea $f(z) = \exp(-1/z^\alpha)$, función analítica en $z \in \mathbb{C}$, $z \neq 0$, y sea $z_0 = t > 0$. Tomemos el círculo cerrado con radio δt y centro en t ,

$$\Gamma = \{z \in \mathbb{C} : |z - t| = \delta t\},$$

con $\delta > 0$ suficientemente pequeño tal que Γ no interseca al origen.

Vamos a demostrar que es posible encontrar $\delta = \delta(\alpha) > 0$ suficientemente pequeño tal que

$$\operatorname{Re} \left(\frac{1}{z^\alpha} \right) > \frac{1}{2t^\alpha}, \quad \forall z \in \Gamma. \quad (6)$$

Si (6) se cumple, entonces aplicando la fórmula integral de Cauchy a $f = f(z)$ obtenemos

$$\begin{aligned} |h^{(k)}(t)| &= \left| \frac{k!}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{f(z)}{(z-t)^{k+1}} dz \right| \\ &= \frac{k!}{(\delta t)^k} \left| \frac{1}{2\pi i} \int_0^{2\pi} \frac{f(t + \delta t e^{i\theta})}{\delta t e^{i(k+1)\theta}} i \delta t e^{i\theta} d\theta \right| \\ &\leq \frac{k!}{(\delta t)^k} \sup_{z \in \Gamma} \exp(-\operatorname{Re}(1/z^\alpha)) \underbrace{\left| \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{dz}{z-t} \right|}_{=1} \\ &\stackrel{(6)}{\leq} \frac{k!}{(\delta t)^k} \exp\left(-\frac{1}{2t^\alpha}\right), \end{aligned}$$

que es lo que queríamos demostrar.

Para verificar (6) notamos que

$$z = t(1 + \delta e^{i\theta}) \in \Gamma, \quad \theta \in [0, 2\pi) \quad \Rightarrow \quad t^\alpha \operatorname{Re} \left(\frac{1}{z^\alpha} \right) = \operatorname{Re} \left(\frac{1}{(1 + \delta e^{i\theta})^\alpha} \right).$$

Denotando $\zeta = 1 + \delta e^{i\theta} = r e^{i\omega}$ se obtiene

$$r(\delta)^2 = 1 + \delta^2 + 2\delta \cos \theta, \quad \omega(\delta) = \operatorname{Arc} \tan \left(\frac{\delta \sin \theta}{1 + \delta \cos \theta} \right).$$

En vista de $\operatorname{Re} \zeta^{-\alpha} = r^{-\alpha} \cos(\alpha\omega)$, observamos que

$$(6) \iff r^{-\alpha} \cos(\alpha\omega) > \frac{1}{2} \iff \cos(\alpha\omega) > \frac{1}{2}(1 + \delta^2 + 2\delta \cos \theta)^{\alpha/2}.$$

Sea

$$\psi(\delta) := \cos(\alpha\omega(\delta)) - \frac{1}{2}(1 + \delta^2 + 2\delta \cos \theta)^{\alpha/2}.$$

En virtud de que $\omega(0) = 0$, entonces para cualquier $\theta \in (0, 2\pi)$ tenemos que $\psi(0) = 1/2 > 0$. Por continuidad, $\psi(\delta) > 0$ para $\delta > 0$ pequeño. Concluimos que existe $\delta = \delta(\alpha) > 0$ tal que la desigualdad (6) es cierta. Hemos demostrado el lema. \square

Ahora bien, es fácil probar por inducción que

$$\frac{k!}{(2k)!} < \frac{1}{k!}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

Por lo tanto,

$$\sum_{k=0}^{+\infty} \left| \frac{h^k(t)}{(2k)!} x^{2k} \right| \leq \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{|x|^{2k}}{k! (\delta t)^k} e^{-1/2t^\alpha} = \exp \left(\frac{1}{t} \left(\frac{|x|^2}{\delta} - \frac{1}{2t^{\alpha-1}} \right) \right).$$

Esto implica que, por el criterio de comparación, la serie (4) converge para todo $t > 0$ y $x \in \mathbb{R}$ (trivialmente para $t \leq 0$ ya que $h(t) = 0$ si $t \leq 0$ y $\exp(-1/(2t^\alpha)) < 1$). Mas aún, $u(x, t) \rightarrow 0$ uniformemente en compactos de x cuando $t \rightarrow 0^+$. Notamos que u está acotada por la función

$$U(x, t) = \begin{cases} \exp\left(\frac{1}{t}\left(\frac{|x|^2}{\delta} - \frac{1}{2t^{\alpha-1}}\right)\right), & t > 0, \\ 0, & t = 0, \end{cases}$$

la cual es acotada uniformemente para todo $|x|$ acotado y todo $t > 0$. De esta manera concluimos que la serie (4) converge uniformemente para todo $|x| \leq R$ y todo $t > 0$. Por lo tanto, podemos diferenciar término a término y un argumento similar nos permite demostrar, a su vez, que las series de las derivadas convergen uniformemente para $|x|$ acotado y todo $t > 0$. Esto implica que u es de clase C^∞ . En particular, calculamos

$$u_{xx} = \sum_{k=2}^{+\infty} \frac{h^{(k)}(t)}{(2k-2)!} x^{2k-2} = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{h^{k+1}(t)}{(2k)!} x^{2k} = u_t.$$

En conclusión, hemos construido para cada $\alpha > 1$ una solución no trivial $u = u(x, t)$, definida por la serie (4), de la ecuación del calor en la recta y que, además, satisface

$$u(x, 0) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{h^k(0)}{(2k)!} x^{2k} = 0,$$

para todo $x \in \mathbb{R}$. Por lo tanto tenemos una familia de soluciones no triviales (parametrizada por $\alpha > 1$) al problema (1). Estas soluciones se conocen como las *soluciones de Tychonov*.