

## LECCIÓN 5: ECUACIONES ESCALARES. SOLUCIONES CLÁSICAS Y ROMPIMIENTO A TIEMPO FINITO

RAMÓN G. PLAZA

### 2. ECUACIÓN ESCALAR EN UNA DIMENSIÓN ESPACIAL

Consideramos en esta sección ecuaciones escalares en una dimensión espacial de la forma

$$u_t + f(u)_x = 0, \quad (1)$$

donde  $u(x, t) \in \Omega \subset \mathbb{R}$ ,  $\Omega$  abierto y acotado,  $(x, t) \in \mathbb{R} \times [0, +\infty)$ , y la función de flujo,

$$f : \Omega \rightarrow \mathbb{R},$$

es de clase  $C^2(\Omega)$  y usualmente no lineal. Asociado a (1) tenemos el problema de Cauchy con condición inicial

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad (2)$$

donde  $u_0$  es una función en una clase específica, por ejemplo,  $L^\infty$ ,  $C^k$ , etc.

#### Ejemplos.

(1) *Ecuación de Burgers:*

$$u_t + \left(\frac{1}{2}u^2\right)_x = 0,$$

donde  $f(u) = \frac{1}{2}u^2$  es una función convexa,  $f''(u) = 1 > 0$ .

(2) *Ecuación lineal (advección):*

$$u_t + au_x = 0,$$

donde  $a \in \mathbb{R}$  es constante. Aquí el flujo es  $f(u) = au$ .

(3) *Flujo de tercer orden:*

$$u_t + \left(\frac{1}{3}u^3\right)_x = 0,$$

donde  $f(u) = \frac{1}{3}u^3$  no es convexa. El comportamiento es muy diferente al caso convexo, como veremos más adelante.

En este curso nos concentraremos en los casos en los que  $f(u)$  es no lineal. Como hemos visto en el caso de la ecuación de Burgers (y como veremos en el caso general), la no linealidad da lugar a fenómenos interesantes, tales como no existencia de soluciones clásicas para todo tiempo y la formación de choques, que no son predecibles por la teoría lineal.

---

Date: 18 de febrero, 2008.

**2.1. Existencia local de soluciones clásicas y rompimiento a tiempo finito.** Consideremos el problema de Cauchy

$$\begin{aligned} u_t + f(u)_x &= 0, & (x, t) \in \mathbb{R} \times (0, +\infty), \\ u &= u_0, & (x, t) \in \mathbb{R} \times \{t = 0\}. \end{aligned} \quad (3)$$

Aquí  $f : \Omega \subseteq \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  es de clase  $C^3$ . Escribiremos de aquí en adelante

$$a(u) := f'(u), \quad (4)$$

para toda  $u \in \Omega$ .

Sea  $u \in C^1$  una solución clásica al problema de Cauchy (3). Definimos las *curvas características* en una banda  $\mathbb{R} \times [0, T]$ ,  $T > 0$ , como las curvas de la forma  $t \mapsto (\hat{x}(t), t)$ , donde  $\hat{x}$  resuelve

$$\frac{d\hat{x}}{dt} = a(u(\hat{x}, t)). \quad (5)$$

Notamos que sobre una curva característica

$$\frac{d}{dt}u(\hat{x}(t), t) = u_x(\hat{x}(t), t)\frac{d\hat{x}}{dt} + u_t(\hat{x}(t), t) = (a(u)u_x + u_t)(\hat{x}(t), t) = 0,$$

ya que  $u$  es solución clásica de (3). Por lo tanto, toda solución clásica es constante a lo largo de las curvas características, y toma el valor  $u_0(y_0)$ , donde  $(y_0, 0)$  es la intersección de la curva con  $t = 0$ . Por lo tanto, la pendiente de la característica en todo punto es  $a(u_0(y_0))$  y las características son líneas rectas de la forma

$$\hat{x}(t) = y_0 + a(u_0(y_0))t. \quad (6)$$

**Lema 2.1.** *Asumamos que  $u_0 \in C^1(\mathbb{R})$ , acotada y con derivada  $u_0'$  acotada en  $\mathbb{R}$ . Definimos*

$$T^* := \begin{cases} +\infty & \text{si } a(u_0(x)) \text{ es creciente,} \\ -(\inf_{x \in \mathbb{R}} \frac{d}{dx}(a(u_0(x))))^{-1} & \text{en otro caso.} \end{cases} \quad (7)$$

*Entonces el problema de Cauchy (3) tiene una única solución de clase  $C^1$  en  $\mathbb{R} \times [0, T^*)$ , y no tiene solución  $C^1$  en una banda más grande, es decir, en  $\mathbb{R} \times [0, T]$  con  $T \geq T^*$ .*

*Prueba.* Sea

$$\alpha(x) := a(u_0(x)), \quad x \in \mathbb{R}.$$

Por el método de características, si  $u$  es solución  $C^1$  de (3) entonces para  $(\bar{x}, \bar{t}) \in \mathbb{R} \times (0, +\infty)$  dado, sea  $\Gamma$  la característica que pasa por dicho punto, a saber,

$$\Gamma := \{(\hat{x}(t), t) \in \mathbb{R} \times [0, +\infty) : \hat{x}(t) = \bar{x} + a(u(\bar{x}, \bar{t}))(t - \bar{t})\}.$$

Dado que  $u$  es constante sobre  $\Gamma$ , sea  $y_0$  tal que  $(y_0, 0) \in \Gamma$  y por lo tanto

$$u(\bar{x}, \bar{t}) = u(\hat{x}(t), t) = u(y_0, 0) = u_0(y_0),$$

para todo  $t$ . Así, resolver (3) consiste, dado  $(\bar{x}, \bar{t})$ , en hallar una solución  $y_0$  a la ecuación

$$y_0 + a(u_0(y_0))\bar{t} = \bar{x}. \quad (8)$$

Para  $\bar{t}$  fijo, sea la función  $F_{\bar{t}} : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  definida como

$$F_{\bar{t}}(y) := y + a(y)\bar{t}.$$

Dado que  $u_0$  es continua y  $f$  es  $C^2$ ,  $F_{\bar{t}}(y)$  es continua. Notemos también que como  $u_0$  es acotada, entonces

$$F_{\bar{t}}(\pm\infty) = \lim_{y \rightarrow \pm\infty} (y + a(u_0(y))\bar{t}) = \pm\infty.$$

Así, por el teorema del valor medio, existe al menos un valor  $y_0 \in \mathbb{R}$  tal que

$$F_{\bar{t}}(y_0) = \bar{x},$$

y (8) tiene una solución. Sin embargo, pueden existir más soluciones a esta ecuación no lineal, lo cual impide la construcción de una solución clásica. Para garantizar que el valor de  $y_0$  encontrado es único, analicemos dos casos. Notamos que

$$\frac{d}{dy} F_{\bar{t}}(y) = 1 + \alpha'(y)\bar{t},$$

donde

$$\alpha'(y) = a'(u_0(y))u_0'(y).$$

Dado que  $f$  es  $C^2$  y  $u_0$  es  $C^1$ , tenemos que  $\alpha$  es  $C^1$ . En el primer caso, si  $\alpha \in \mathbb{C}^1$  es creciente, entonces  $\alpha'(y) \geq 0$  para toda  $y \in \mathbb{R}$  y por lo tanto

$$\frac{d}{dy} F_{\bar{t}}(y) = 1 + \alpha'(y)\bar{t} > 0,$$

para todo  $\bar{t} \geq 0$ . Así,  $F_{\bar{t}}$  es estrictamente creciente y el valor encontrado de  $y_0$  es único, que denotamos como  $y_0(\bar{x}, \bar{t})$ , el cual existe para todo  $(\bar{x}, \bar{t}) \in \mathbb{R} \times (0, +\infty)$  dado. En este caso definimos  $T^* := +\infty$  y el valor de la solución clásica es

$$u(\bar{x}, \bar{t}) := u_0(y_0(\bar{x}, \bar{t})). \quad (9)$$

En cualquier otro caso, existen valores de  $y$  para los cuales  $\alpha'(y) < 0$  y claramente  $T^* := -(\inf_{x \in \mathbb{R}} \alpha'(x))^{-1} > 0$  es finito. Notamos también que

$$\frac{d}{dy} F_{\bar{t}}(y) = 1 + \alpha'(y)\bar{t} \geq 1 - \frac{\bar{t}}{T^*} > 0,$$

para toda  $\bar{t} \in [0, T^*)$ , por lo cual  $F_{\bar{t}}$  es estrictamente creciente si  $\bar{t} \in [0, T^*)$  y el valor encontrado de  $y_0$  es único. La solución clásica se define igualmente por (9) para  $\bar{t} \in [0, T^*)$ .

Para verificar que la solución construida es  $C^1$ , notamos que

$$G(\bar{x}, \bar{t}, y) := F_{\bar{t}}(y) - \bar{x}$$

satisface  $G(\bar{x}, \bar{t}, y_0) = 0$  y su derivada

$$\frac{dG}{dy} = 1 + \frac{d}{dy} F_{\bar{t}}(y) > 0,$$

es estrictamente positiva para valores de  $\bar{t} \in [0, T^*)$ . Por el teorema de la función implícita existe una función  $y = y(\bar{x}, \bar{t})$  de clase  $C^1$  en una vecindad de  $(\bar{x}, \bar{t})$  tal que  $G(\bar{x}, \bar{t}, y(\bar{x}, \bar{t})) = 0$  y

$$y_{\bar{x}} = -\frac{G_{\bar{x}}}{G_y} = \frac{1}{1 + \frac{dF_{\bar{t}}}{dy}},$$

$$y_{\bar{t}} = -\frac{G_{\bar{t}}}{G_y} = -\frac{\alpha(y)}{1 + \frac{dF_{\bar{t}}}{dy}}.$$

Por unicidad,  $y_0 = y(\bar{x}, \bar{t})$ , y es  $C^1$  en una vecindad de  $(\bar{x}, \bar{t})$ . De esta forma la solución construida (9) es de clase  $C^1$  en una vecindad de  $(\bar{x}, \bar{t})$  para todo  $(\bar{x}, \bar{t}) \in \mathbb{R} \times (0, T^*)$ . Para verificar que es efectivamente solución del problema de Cauchy notamos que

$$F_0(y(\bar{x}, 0)) = y(\bar{x}, 0) = \bar{x},$$

por lo que

$$u(\bar{x}, 0) = u_0(y(\bar{x}, 0)) = u_0(\bar{x}),$$

esto es, la condición inicial se satisface. Finalmente, dado que  $u$  es  $C^1$  y como  $u'_0$  es acotada tenemos que

$$\begin{aligned} u_{\bar{t}} + f(u)_{\bar{x}} &= u'_0(y(\bar{x}, \bar{t}))y_{\bar{t}} + a(u_0(y(\bar{x}, \bar{t})))u'_0(y(\bar{x}, \bar{t}))y_{\bar{x}} \\ &= u'_0(y(\bar{x}, \bar{t})) (1 + dF_{\bar{t}}/dy)^{-1} (-a(u_0(y(\bar{x}, \bar{t}))) + a(u_0(y(\bar{x}, \bar{t})))) = 0. \end{aligned}$$

La solución construída es solución clásica al problema de Cauchy en la banda  $\mathbb{R} \times [0, T^*)$ . Por construcción, dicha solución es única. Para finalizar la demostración, debemos probar la última aseveración y verificar que la solución no se puede extender más allá de  $T^*$ .

Sea  $T > 0$  tal que existe una solución clásica  $u$  en la banda  $\mathbb{R} \times [0, T]$ . Si  $T^* = +\infty$  entonces claramente  $T < T^*$ . Supongamos, pues, que  $T^* < +\infty$ . En este caso, existen valores de  $y$  para los cuales  $\alpha'(y) < 0$ . Sea  $\tilde{y} \in \mathbb{R}$  uno de éstos valores y fijémonos en la curva característica que pasa por  $(\tilde{y}, 0)$ , es decir,

$$\hat{x}(t) = \tilde{y} + t\alpha(\tilde{y}).$$

Dado que  $u$  es regular en  $\mathbb{R} \times [0, T]$ , para cada punto de la característica tal que  $t \leq T$  tenemos que  $u$  toma el valor constante  $u_0(\tilde{y})$  sobre la curva. Consideremos

$$v := a'(u)u_x,$$

Derivando a  $v$  con respecto a  $t$  a lo largo de dicha característica tenemos que

$$\begin{aligned} \frac{dv(\hat{x}(t), t)}{dt} &= a'(u)((d\hat{x}/dt)u_{xx} + u_{xt}) + a''(u)((d\hat{x}/dt)u_x + u_t)u_x \\ &= a'(u)a(u)u_{xx} + a'(u)u_{xt} + a''(u)a(u)u_x^2 + a''(u)u_x u_t, \end{aligned}$$

ya que  $d\hat{x}/dt = a(u)$ . Como  $u$  es solución de clase  $C^1$  de la ecuación tenemos que

$$u_t + a(u)u_x = 0,$$

que implica, tras derivar con respecto a  $x$ , que

$$u_{xt} + a(u)u_{xx} + a'(u)u_x^2 = 0.$$

Sustituyendo la ecuación anterior en la expresión para  $dv/dt$  tenemos que

$$\left. \frac{dv}{dt} \right|_{(\hat{x}(t), t)} = -a'(u)^2 u_x^2 = -v^2.$$

Podemos resolver esta ecuación por separación de variables, encontrando que

$$\frac{1}{v} = t + k,$$

donde  $k$  es una constante. El valor inicial de  $v$  es

$$v(\hat{x}(0), 0) = v(\tilde{y}, 0) = a'(u_0(\tilde{y}))u_x(\tilde{y}, 0) = a'(u_0(\tilde{y}))u'_0(\tilde{y}) = \alpha'(\tilde{y}) < 0,$$

por lo tanto,

$$v = \frac{1}{t + (\alpha'(\tilde{y}))^{-1}},$$

y  $v$  existe para tiempo  $t < -(\alpha'(\tilde{y}))^{-1} < T^*$ , es decir, necesariamente  $T < T^*$ .  $\square$

**Observación 2.2.** Notamos que el teorema se aplica también a ecuaciones lineales con  $a'(u) = f''(u) = 0$ , para las cuales tiempo de rompimiento es  $T^* = +\infty$ , por lo que tenemos un resultado de existencia global para ecuaciones lineales. El fenómeno de rompimiento de la solución a tiempo finito es exclusivo de ecuaciones no lineales, ya que  $T^* < +\infty$  implica que  $\alpha'(x) = a'(u_0(x))u'_0(x) < 0$ .

**Ejercicio 2.3.** Supongamos que  $f$  es una función estrictamente convexa,  $f''(u) \geq \delta > 0$  para toda  $u$ , y  $u_0$  es  $C^1$ , acotada y con derivada acotada. Prueba que si  $u(x, t)$  es una solución clásica de (1) en  $\mathbb{R} \times [0, +\infty)$ , entonces

$$u_x < \frac{1}{\delta t}. \quad (10)$$

#### BIBLIOGRAFÍA

DEPARTAMENTO DE MATEMÁTICAS Y MECÁNICA, IIMAS-UNAM, APDO. POSTAL 20-726, C.P. 01000  
MÉXICO D.F. (MÉXICO)

*E-mail address:* plaza@mym.iimas.unam.mx