LISTA DE EJERCICIOS 5: ECUACIONES DIFERENCIALES PARCIALES I

UNIVERSIDAD NACIONAL DE COLOMBIA, BOGOTÁ PRIMER SEMESTRE 2024

PROFESOR: OSCAR RIAÑO

1. ECUACIÓN DE ONDA

Ejercicio 1. (Buena colocación ecuación de onda en una dimensión). Considere el problema de Cauchy

(1)
$$\begin{cases} u_{tt} - u_{xx} = 0, & en \mathbb{R} \times (0, \infty), \\ u(x, 0) = g(x), & en \mathbb{R}, \\ u_t(x, 0) = h(x), & en \mathbb{R}, \end{cases}$$

donde suponemos que $g \in C^2(\mathbb{R})$ y $h \in C^1(\mathbb{R})$.

- i) Sea u solución de (1) de clase C^2 . Muestre que si g(x) y h(x) son nulas para |x| > R, entonces u(x,t) = 0 para todo |x| > R + t. Sugerencia. Utilice el principio de propagación finita.
- ii) (Existencia). Muestre que existe una solución de clase C² del problema (1). Sugerencia. Verifique que la fórmula de d'Alambert es en efecto una solución de (1).
- iii) (Unicidad). Muestre que existe una única solución del problema de Cauchy (1) en la clase $C^2(\mathbb{R} \times [0,\infty))$.

Sugerencia. Es suficiente con mostrar que el problema

$$\begin{cases} w_{tt} - w_{xx} = 0, & en \mathbb{R} \times (0, \infty), \\ w(x, 0) = 0, & en \mathbb{R}, \\ w_t(x, 0) = 0, & en \mathbb{R}, \end{cases}$$

tiene como única solución w = 0. Para esto, defina la energía

$$E(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \left(w_t^2(x,t) + w_x^2(x,t) \right) dx.$$

Utilice i) para justifica que la energía anterior está bien definida (como integral en todo \mathbb{R}). Luego muestre que $\frac{d}{dt}E(t)=0$.

iv) (Tipo de dependencia continua). Sea u_j solución de (1) con datos iniciales $g_j \in C^2(\mathbb{R}) \cap L^{\infty}(\mathbb{R})$ y $h_j \in C^1(\mathbb{R}) \cap L^{\infty}(\mathbb{R})$, para j = 1, 2. Dado T > 0 fijo, muestre que

$$\sup_{(x,t)\in\mathbb{R}\times[0,T]}|u_1(x,t)-u_2(x,t)|\leq \|g_1-g_2\|_{L^\infty}+T\|h_1-h_2\|_{L^\infty}.$$

En particular, concluya que datos iniciales próximos en la norma $L^{\infty}(\mathbb{R})$ generan soluciones de (1) próximas en la norma $L^{\infty}(\mathbb{R} \times [0,T])$.

Ejercicio 2. (Equipartición de la energía). Suponga que $u \in C^2(\mathbb{R} \times [0,\infty))$ soluciona el problema de valor inicial

(2)
$$\begin{cases} u_{tt} - u_{xx} = 0, & en \mathbb{R} \times (0, \infty), \\ u(x, 0) = g(x), & en \mathbb{R}, \\ u_t(x, 0) = h(x), & en \mathbb{R}, \end{cases}$$

donde g y h tienen soporte compacto. Definimos la energía cinética $k(t) = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} u_t^2(x,t) dx$ y la energía potencial $p(t) = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} u_x^2(x,t) dx$.

- i) Muestre que k(t) + p(t) es constante.
- ii) Muestre que k(t) = p(t) para todo tiempo t suficientemente grande.

Ejercicio 3. Una onda esférica es una solución u de la ecuación de onda en tres dimensiones que es radial en espacio, es decir, u(x,t) = u(r,t), r = |x|.

- i) Encuentre la ecuación que satisfacen las ondas esféricas.
- ii) Para la ecuación encontrada en i), realice el cambio de variables v = ru para determinar y solucionar la ecuación que satisface v. Con esto encuentre una solución de la ecuación de onda radial con datos iniciales u(r,0) = g(r), $u_t(r,0) = h(r)$, donde g y h son funciones pares de r.

Ejercicio 4. Considere el problema de Cauch

(3)
$$\begin{cases} u_{tt} - \Delta u = 0, & en \mathbb{R}^3 \times (0, \infty), \\ u(x, 0) = g(x), & en \mathbb{R}^3, \\ u_t(x, 0) = h(x), & en \mathbb{R}^3. \end{cases}$$

Recordamos la fórmula de Kirchhoff para soluciones del problema anterior:

(4)
$$u(x,t) = \int_{\partial B(x,t)} t h(y) + g(y) + \nabla g(y) \cdot (y-x) dS(y).$$

Suponga que $g \in C^3(\mathbb{R}^3)$ y $h \in C^2(\mathbb{R}^3)$. Sea u definida por la fórmula de Kirchhoff (4). Muestre que

- i) $u \in C^2(\mathbb{R}^3 \times [0, \infty)),$
- ii) $u_{tt} \Delta u = 0$ en $\mathbb{R}^3 \times (0, \infty)$, iii) $\lim_{(x,t)\to(x^0,0)} u(x,t) = g(x^0)$, $\lim_{(x,t)\to(x^0,0)} u_t(x,t) = h(x^0)$, para cada $x^0 \in t>0$

Ejercicio 5. Recordamos la fórmula de Poisson para una solución del problema de Cauchy (3) en dimension n=2

(5)
$$u(x,t) = \frac{1}{2} \int_{B(x,t)} \frac{tg(y) + t^2 h(y) + t \nabla g(y) \cdot (y-x)}{(t^2 - |y-x|^2)^{\frac{1}{2}}} \, dy.$$

Supongamos que $g \in C^3(\mathbb{R}^2)$ y $h \in C^2(\mathbb{R}^2)$. Sea u definida por la fórmula de Poisson (5). Entonces

- i) $u \in C^2(\mathbb{R}^2 \times [0, \infty)),$
- ii) $u_{tt} \Delta u = 0$ en $\mathbb{R}^2 \times (0, \infty)$, iii) $\lim_{\substack{(x,t) \to (x^0,0) \\ t>0}} u(x,t) = g(x^0)$, $\lim_{\substack{(x,t) \to (x^0,0) \\ t>0}} u_t(x,t) = h(x^0)$, para cada $x^0 \in \mathbb{R}^2$

Ejercicio 6. Muestre que una solución $w(x_1,t)$ del problema de Cauchy asociado a la ecuación del telégrafo

$$\begin{cases} w_{tt} - w_{x_1 x_1} + \lambda^2 w = 0, & en \ \mathbb{R} \times (0, \infty), \\ w(x_1, 0) = 0, & en \ \mathbb{R}, \\ w_t(x_1, 0) = h(x_1), & en \ \mathbb{R}, \end{cases}$$

está dada por

$$w(x_1,t) = \frac{1}{2} \int_{x_1-t}^{x_1+t} J_0(\lambda s) h(y_1) \, dy_1,$$

donde $s = t^2 - (x_1 - y_1)^2$ y J_0 denota la función de Bessel $J_0(z) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \cos(z \sin(\theta)) d\theta$. **Sugerencia**. Muestre que $u(x_1, x_2, t) := \cos(\lambda x_2) w(x_1, t)$ satisface la ecuación de onda en dos dimensiones y aplique la fórmula de Poisson para esta dimensión.

Ejercicio 7. Sea u solución del problema de valor inicial

(6)
$$\begin{cases} u_{tt} - \Delta u = 0, & en \mathbb{R}^n \times (0, \infty), \\ u(x, 0) = g(x), & en \mathbb{R}^n, \\ u_t(x, 0) = h(x), & en \mathbb{R}^n. \end{cases}$$

Dado $x \in \mathbb{R}^n$, t > 0, r > 0 definimos

(7)
$$U(x;r,t) := \int_{\partial B(x,r)} u(y,t) \, dS(y),$$

$$G(x;r) := \int_{\partial B(x,r)} g(y) \, dS(y)$$

y

$$H(x;r) := \! \int_{\partial B(x,r)} h(y) \, dS(y).$$

Sea $x \in \mathbb{R}^n$ fijo. Sean $m \geq 2$ entero $y \in C^m(\mathbb{R}^n \times [0, \infty))$ solución de (6). Muestre que U dada por (7) es de clase $C^m([0, \infty) \times [0, \infty))$ (como función de r y t) y U satisface el problema de Cauchy para la ecuación de Euler-Poisson-Darboux

$$\begin{cases} U_{tt} - U_{rr} - \frac{n-1}{r} U_r = 0, & en \ (0, \infty) \times (0, \infty), \\ U(r, 0) = G(r), & en \ (0, \infty), \\ U_t(r, 0) = H(r), & en \ (0, \infty). \end{cases}$$

Sugerencia. Vea la demostración del Lema 1 en la Subsección 2.4.1 del libro de Evans.

UNIVERSIDAD NACIONAL DE COLOMBIA, BOGOTÁ *Email address*: ogrianoc@unal.edu.co