

O Problema de Valor Inicial para a Equação das Ondas

As vibrações de uma corda infinita livre podem ser descritas pelo seguinte modelo matemático. Imagine uma corda em um plano xu , em que cada partícula que constitui a corda se move apenas na direção u . Nesse caso, dizemos que o movimento da corda é transversal ao eixo x . Podemos pensar que o movimento da corda da origem a uma onda que se propaga na direção x . Seja $u(x, t)$ a posição vertical da corda no ponto x e no instante t . Vamos supor que u é descrita pela equação das ondas em uma dimensão:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

onde $c \in \mathbb{R}$ é uma constante positiva que depende das propriedades da corda, a variável $x \in \mathbb{R}$ denota a posição horizontal, a variável $t \in \mathbb{R}$ representa o instante de tempo, e a incógnita $u(x, t) \in \mathbb{R}$ denota a posição vertical da corda no ponto x e no instante t . Vamos supor que u satisfaz as seguintes condições iniciais:

$$u(x, 0) = \xi(x) \quad \text{e} \quad \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0 \quad \text{para todo } x \in \mathbb{R},$$

onde ξ é uma função de classe C^2 que representa a posição inicial da corda. Para simplificar, tomamos $c = 1$. Obtemos assim o seguinte problema de valor inicial:

$$\begin{cases} u \in C^2(\mathbb{R}^2), \\ \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) = 0 & \text{para todo } (x, t) \in \mathbb{R}^2, \\ u(x, 0) = \xi(x) & \text{para todo } x \in \mathbb{R}, \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = 0 & \text{para todo } x \in \mathbb{R}. \end{cases}$$

Uma solução do problema acima é obtida da seguinte forma: Definimos

$$u(x, t) = \frac{1}{2} [\xi(x+t) + \xi(x-t)]$$

para todo $(x, t) \in \mathbb{R}^2$. Como $\xi \in C^2(\mathbb{R})$, é simples verificar que essa função $u(x, t)$ é de classe C^2 e satisfaz as três equações acima. Portanto, ela é solução do problema de valor inicial. Como a equação acima é de segunda ordem e a solução acima é duas vezes diferenciável, no sentido usual, essa solução é chamada *solução clássica*. Por outro lado, a expressão acima para $u(x, t)$ faz sentido mesmo que ξ não seja de classe C^2 . Por exemplo, se a função ξ for contínua, então a fórmula acima para $u(x, t)$ define uma função contínua em todo plano \mathbb{R}^2 . Nesse caso, a expressão para $u(x, t)$ não é mais uma solução clássica da equação, pois não define uma função duas vezes diferenciável. Todavia, é natural questionar se é possível interpretar essa função $u(x, t)$ como solução da equação em um novo sentido, mais geral do que o sentido clássico. É possível fazer tal interpretação, como descrevemos a seguir.

Para responder a questão acima, procedemos da seguinte forma. Suponha que uma função $u \in C^2(\mathbb{R}^2)$ satisfaz $(\partial^2 u / \partial t^2 - \partial^2 u / \partial x^2)(x, t) = 0$ para todo $(x, t) \in \mathbb{R}^2$. Para uma função $\varphi \in C_c^\infty(\mathbb{R}^2)$, seja $R \in (0, \infty)$ tal que $\text{supp } \varphi \subset (-R, R) \times (-R, R)$. Então

$$\begin{aligned} 0 &= \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \varphi \, dx \, dt \\ &= \int_{-R}^R \int_{-R}^R \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) \varphi(x, t) \, dt \, dx - \int_{-R}^R \int_{-R}^R \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) \varphi(x, t) \, dx \, dt. \end{aligned}$$

Integrando duas vezes por partes, obtemos

$$\int_{-R}^R \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}(x, t) \varphi(x, t) \, dt = \int_{-R}^R u(x, t) \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2}(x, t) \, dt,$$

onde usamos $\varphi(\pm R, t) = 0$ e $(\partial \varphi / \partial t)(\pm R, t) = 0$ para todo $t \in (-R, R)$. Analogamente, chegamos a $\int_{-R}^R (\partial^2 u / \partial x^2) \varphi \, dx = \int_{-R}^R u(x, t) (\partial^2 \varphi / \partial x^2) \, dx$. Substituindo essas fórmulas na igualdade acima, obtemos

$$\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right) u \, dx \, dt = 0.$$

Nessa expressão, a integral do lado esquerdo faz sentido mesmo que a função u seja apenas contínua. Essa observação sugere a seguinte definição:

Dizemos que uma função $u \in C(\mathbb{R}^2)$ é uma *solução fraca* da equação

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0 \quad \text{em } \mathbb{R}^2$$

se

$$\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right) u \, dx \, dt = 0 \quad \text{para todo } \varphi \in C_c^\infty(\mathbb{R}^2).$$

Agora, vamos verificar que, se ξ é uma função contínua em \mathbb{R} , a função $u(x, t) = \frac{1}{2}[\xi(x+t) + \xi(x-t)]$ é uma solução fraca da equação das ondas em \mathbb{R}^2 . Para $\varphi \in C_c^\infty(\mathbb{R}^2)$, calculamos

$$\begin{aligned} & \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right) u \, dx \, dt \\ &= \frac{1}{2} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right) [\xi(x+t) + \xi(x-t)] \, dx \, dt \\ &= -\frac{1}{4} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right) [\xi(y) + \xi(z)] \, dy \, dz \\ & \quad + \frac{1}{4} \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right) [\xi(y) + \xi(z)] \, dy \, dz, \end{aligned}$$

onde fizemos a mudança de variáveis $y = x+t$ e $z = x-t$, que implica $x = (y+z)/2$ e $t = (y-z)/2$. Logo $dx \, dt = -(1/2) \, dy \, dz$ pois

$$\frac{\partial(x, t)}{\partial(y, z)} = \begin{vmatrix} \frac{\partial x}{\partial y} & \frac{\partial x}{\partial z} \\ \frac{\partial t}{\partial y} & \frac{\partial t}{\partial z} \end{vmatrix} = -\frac{1}{2}.$$

Definimos $\psi(y, z) = \varphi\left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2}\right)$ para $(y, z) \in \mathbb{R}^2$. Então

$$\frac{\partial \psi}{\partial y}(y, z) = \frac{1}{2} \frac{\partial \varphi}{\partial x} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right) + \frac{1}{2} \frac{\partial \varphi}{\partial t} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right)$$

e

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \psi}{\partial z \partial y}(y, z) &= \frac{1}{4} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right) - \frac{1}{4} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t \partial x} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right) \\ & \quad + \frac{1}{4} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x \partial t} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right) - \frac{1}{4} \frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} \left(\frac{y+z}{2}, \frac{y-z}{2} \right), \end{aligned}$$

onde observamos um cancelamento de termos, devido a uma igualdade entre derivadas mistas. Substituindo essa expressão na igualdade acima, obtemos

$$\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right) u \, dx \, dt = \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \frac{\partial^2 \psi}{\partial y \partial z}(y, z) [\xi(y) + \xi(z)] \, dy \, dz.$$

Seja $R \in (0, \infty)$ tal que $\text{supp } \varphi \subset (-R, R) \times (-R, R)$. Então $\text{supp } \psi$ está contido no conjunto de pontos $(y, z) \in \mathbb{R}^2$ tais que $-2R < y+z < 2R$ e $-2R < y-z < 2R$. Logo $\text{supp } \psi \subset (-R', R') \times (-R', R')$ para $R' > R$ (onde

podemos tomar $R' = 2R$). Usando a igualdade acima e integrando, obtemos

$$\begin{aligned}
\int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} \left(\frac{\partial^2 \varphi}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} \right) u \, dx \, dt &= \int_{-R'}^{R'} \xi(y) \left[\int_{-R'}^{R'} \frac{\partial^2 \psi}{\partial z \partial y}(y, z) \, dz \right] dy \\
&\quad + \int_{-R'}^{R'} \xi(z) \left[\int_{-R'}^{R'} \frac{\partial^2 \psi}{\partial y \partial z}(y, z) \, dy \right] dz \\
&= \int_{-R'}^{R'} \xi(y) \left[\frac{\partial \psi}{\partial y}(y, R') - \frac{\partial \psi}{\partial y}(y, -R') \right] dy \\
&\quad + \int_{-R'}^{R'} \xi(z) \left[\frac{\partial \psi}{\partial z}(R', z) - \frac{\partial \psi}{\partial z}(-R', z) \right] dz \\
&= 0,
\end{aligned}$$

onde usamos $(\partial \psi / \partial y)(y, \pm R') = 0$ para $y \in (-R', R')$ e $(\partial \psi / \partial z)(\pm R', z) = 0$ para $z \in (-R', R')$. Em resumo, demonstramos o seguinte resultado:

Para cada $\xi \in C(\mathbb{R})$, a função $u(x, t) = \frac{1}{2}[\xi(x+t) + \xi(x-t)]$ é uma solução fraca da equação

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0 \quad \text{em } \mathbb{R}^2.$$