

## O Método dos Elementos de Contorno

### Soluções Fundamentais

Seja a equação diferencial linear não homogênea, válida para todo  $x$ , na qual não são impostas condições de contorno:

$$\mathcal{L}u(x) = f(x) \quad (1)$$

onde  $\mathcal{L}(\dots)$  é um operador linear com coeficientes constantes.

Quando o termo  $f(x)$  é substituído pelo delta de Dirac,  $\delta(x - x')$ , no qual  $x'$  é um parâmetro, a equação (1) é reescrita como:

$$\mathcal{L}u^*(x, x') = \delta(x - x') \quad (2)$$

A função  $u^*(x, x')$ , solução da equação (2), chama-se *solução fundamental* para o operador  $\mathcal{L}(\dots)$  e representa o efeito, em  $x$ , de um delta que atua em  $x'$ . Para resolver (1), com o auxílio de (2), os termos à esquerda e à direita em (2) são inicialmente multiplicados por  $f(x')$ ; em seguida, é efetuada a integração no domínio. Assim, tem-se que:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{L}u^*(x, x') f(x') dx' = \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x - x') f(x') dx' = f(x) \quad (3)$$

Trocando, em (3), a ordem dos operadores diferencial e integral, obtém-se:

$$\mathcal{L} \left[ \int_{-\infty}^{\infty} u^*(x, x') f(x') dx' \right] = f(x) \quad (4)$$

Comparando as equações (1) e (4), conclui-se que a solução da equação (1) pode ser escrita como:

$$u(x) = \int_{-\infty}^{\infty} u^*(x, x') f(x') dx' \quad (5)$$

No Método dos Elementos de Contorno (MEC), a solução fundamental do operador  $\mathcal{L}(\dots)$  é utilizada como a função de ponderação do resíduo no domínio. Para os resíduos no contorno, as funções de ponderação são escolhidas convenientemente, de maneira a simplificar o problema.

Para exemplificar a solução de uma equação diferencial com o MEC, seja a equação

$$\frac{d^2u}{dx^2} + u + x = 0$$

com as condições de contorno:  $u(0) = \hat{u}(0) = 0$  e  $\frac{du}{dx}\Big|_{x=1} = \frac{d\hat{u}}{dx}\Big|_{x=1} = 1$ .

Solução:

A equação básica de resíduos ponderados, considerando o não atendimento das condições de contorno, é escrita como:

$$\int_0^1 w \left( \frac{d^2\bar{u}}{dx^2} + \bar{u} + x \right) dx + \bar{w}(\bar{u} - \hat{u})\Big|_{x=0} + \bar{\bar{w}} \left( \frac{d\bar{u}}{dx} - \frac{d\hat{u}}{dx} \right)\Big|_{x=1} = 0 \quad (6)$$

Integrando por partes duas vezes o termo que contém a derivada de segunda ordem em (6), tem-se:

$$\int_0^1 w \frac{d^2\bar{u}}{dx^2} dx = w \frac{d\bar{u}}{dx}\Big|_{x=0} - \bar{u} \frac{dw}{dx}\Big|_{x=0} + \int_0^1 \bar{u} \frac{d^2w}{dx^2} dx \quad (7)$$

Substituindo (7) em (6):

$$\int_0^1 \bar{u} \frac{d^2w}{dx^2} dx + \int_0^1 w \bar{u} dx + \int_0^1 w x dx + w \frac{d\bar{u}}{dx}\Big|_{x=0} - \frac{dw}{dx} \bar{u}\Big|_{x=0} + \bar{w}(\bar{u} - \hat{u})\Big|_{x=0} + \bar{\bar{w}} \left( \frac{d\bar{u}}{dx} - \frac{d\hat{u}}{dx} \right)\Big|_{x=1} = 0 \quad (8)$$

A equação (8) ainda pode ser escrita como:

$$\begin{aligned}
 & \int_0^1 \bar{u} \left( \frac{d^2 w}{dx^2} + w \right) dx + \int_0^1 w x dx + \\
 & + w \frac{d\bar{u}}{dx} \Big|_{x=1} - w \frac{d\bar{u}}{dx} \Big|_{x=0} - \frac{dw}{dx} \bar{u} \Big|_{x=1} + \frac{dw}{dx} \bar{u} \Big|_{x=0} + \\
 & + \bar{w} \bar{u} \Big|_{x=0} - \bar{w} \hat{u} \Big|_{x=0} + \bar{\bar{w}} \frac{d\bar{u}}{dx} \Big|_{x=1} - \bar{\bar{w}} \frac{d\hat{u}}{dx} \Big|_{x=1} = 0
 \end{aligned} \tag{9}$$

A escolha conveniente das funções de ponderação  $\bar{w}$  e  $\bar{\bar{w}}$  pode simplificar a solução do problema. Fazendo:

$$\bar{w} = -\frac{dw}{dx} \quad \text{e} \quad \bar{\bar{w}} = -w$$

a equação (9) é reescrita como:

$$\begin{aligned}
 & \int_0^1 \bar{u} \left( \frac{d^2 w}{dx^2} + w \right) dx + \int_0^1 w x dx + \\
 & - w \frac{d\bar{u}}{dx} \Big|_{x=0} + w \frac{d\hat{u}}{dx} \Big|_{x=1} + \frac{dw}{dx} \hat{u} \Big|_{x=0} - \frac{dw}{dx} \bar{u} \Big|_{x=1} = 0
 \end{aligned} \tag{10}$$

A função de ponderação  $w$  é a solução da equação:

$$\frac{d^2 w}{dx^2} + w = \delta(x - \xi) \tag{11}$$

Substituindo (11) em (10):

$$\int_0^1 \bar{u} \delta(x - \xi) dx = - \int_0^1 w x dx + w \frac{d\bar{u}}{dx} \Big|_{x=0} - w \frac{d\hat{u}}{dx} \Big|_{x=1} - \frac{dw}{dx} \hat{u} \Big|_{x=0} + \frac{dw}{dx} \bar{u} \Big|_{x=1} \tag{12}$$

Como:

$$\int_0^1 \bar{u} \delta(x - \xi) dx = \bar{u}(\xi) \quad (13)$$

pode-se escrever:

$$\bar{u}(\xi) = - \int_0^1 wx dx - w \frac{d\bar{u}}{dx} \Big|_{x=0}^{x=1} + \frac{dw}{dx} \bar{u} \Big|_{x=0}^{x=1} \quad (14)$$

A equação (14) é a equação do MEC correspondente à equação diferencial a ser resolvida. Usualmente, a função de ponderação  $w$  é representada como:  $w = u^*(\xi, x)$ , e representa o efeito no *ponto campo*,  $x$ , de um delta de Dirac aplicado no *ponto fonte*,  $\xi$ . Além disso, são adotadas, também, as seguintes representações:

$$\bar{q} = \frac{d\bar{u}}{dx} \text{ e } q^*(\xi, x) = \frac{du^*}{dx} \quad (15)$$

A equação (14), então, utilizando a notação habitual do MEC, é reescrita como:

$$\bar{u}(\xi) = - \int_0^1 u^*(\xi, x) x dx - u^*(\xi, x) \bar{q}(x) \Big|_{x=0}^{x=1} + q^*(\xi, x) \bar{u}(x) \Big|_{x=0}^{x=1}. \quad (16)$$

Note-se que, embora a equação (16) tenha sido obtida com as condições de contorno  $u(0) = \hat{u}(0) = 0$  e  $\hat{q}(1) = 1$ , para outras condições de contorno a mesma equação teria sido obtida; por isso, os termos prescritos já não são indicados nas equações (15) e (16).

Para o problema estudado,

$$u^*(\xi, x) = \frac{\operatorname{sen} r}{2} \quad (17)$$

Em (17),  $r = |x - \xi|$  é a *distância* entre os pontos campo e fonte. Para a determinação de  $q^*(\xi, x)$  deve-se tomar cuidado, verificando a posição relativa entre  $x$  e  $\xi$ . Assim:

$$\text{para } x > \xi: r = x - \xi, u^*(\xi, x) = \frac{\sin(x - \xi)}{2} \text{ e } q^*(\xi, x) = \frac{\cos(x - \xi)}{2} \quad (18)$$

e:

$$\text{para } x < \xi: r = \xi - x, u^*(\xi, x) = \frac{\sin(\xi - x)}{2} \text{ e } q^*(\xi, x) = -\frac{\cos(\xi - x)}{2} \quad (19)$$

Considerando as expressões de  $u^*(\xi, x)$  e de  $q^*(\xi, x)$ , a equação (16) pode ser escrita como:

$$\begin{aligned} \bar{u}(\xi) = & -\int_0^\xi \frac{\sin(\xi - x)}{2} x dx - \int_\xi^1 \frac{\sin(x - \xi)}{2} x dx - \\ & \frac{\sin(1 - \xi)}{2} \bar{q}(1) + \frac{\sin(\xi - 0)}{2} \bar{q}(0) + \frac{\cos(1 - \xi)}{2} \bar{u}(1) + \frac{\cos(\xi - 0)}{2} \bar{u}(0) \end{aligned} \quad (20)$$

Uma vez que as condições de contorno são  $u(0) = \hat{u}(0) = 0$  e  $\frac{du}{dx} \Big|_{x=1} = \frac{d\hat{u}}{dx} \Big|_{x=1} = 1$ , as duas incógnitas do problema são  $\bar{q}(0)$  e  $\bar{u}(1)$ . São necessárias, então, duas equações para a determinação das incógnitas. Essas equações são obtidas fazendo  $\xi = 0$  e  $\xi = 1$  na equação (16):

$$\begin{aligned} \bar{u}(0) = & -\int_0^1 \frac{\sin(x - 0)}{2} x dx - \frac{\sin(1 - 0)}{2} \bar{q}(1) + \frac{\sin(0 - 0)}{2} \bar{q}(0) + \frac{\cos(1 - 0)}{2} \bar{u}(1) + \frac{\cos(0 - 0)}{2} \bar{u}(0) \\ & \end{aligned} \quad (21)$$

$$\begin{aligned} \bar{u}(1) = & -\int_0^1 \frac{\sin(1 - x)}{2} x dx - \frac{\sin(1 - 1)}{2} \bar{q}(1) + \frac{\sin(1 - 0)}{2} \bar{q}(0) + \frac{\cos(1 - 1)}{2} \bar{u}(1) + \frac{\cos(1 - 0)}{2} \bar{u}(0) \\ & \end{aligned} \quad (22)$$

Levando em conta que:

$$\int_0^1 x \frac{\sin x}{2} dx = \frac{-\cos 1 + \sin 1}{2}$$

e que:

$$\int_0^1 x \frac{\sin(1-x)}{2} dx = \frac{1 - \sin 1}{2}$$

então as equações (21) e (22) são escritas como:

$$\bar{u}(0) = -\frac{\sin 1}{2} \bar{q}(1) + \frac{\cos 1}{2} \bar{u}(1) + \frac{1}{2} \bar{u}(0) - \frac{(-\cos 1 + \sin 1)}{2} \quad (23)$$

$$\bar{u}(1) = +\frac{\sin 1}{2} \bar{q}(0) + \frac{1}{2} \bar{u}(1) + \frac{\cos 1}{2} \bar{u}(0) - \frac{(1 - \sin 1)}{2} \quad (24)$$

Matricialmente, o sistema de equações é escrito como:

$$\begin{bmatrix} \frac{1}{2} & -\frac{\cos 1}{2} \\ -\frac{\cos 1}{2} & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \hat{u}(0) \\ \bar{u}(1) \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & -\frac{\sin 1}{2} \\ \frac{\sin 1}{2} & 0 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \bar{q}(0) \\ \hat{q}(1) \end{Bmatrix} - \begin{Bmatrix} \frac{-\cos 1 + \sin 1}{2} \\ \frac{1 - \sin 1}{2} \end{Bmatrix} \quad (25)$$

Rearranjando o sistema, com as incógnitas do lado esquerdo da equação:

$$\begin{bmatrix} 0 & -\frac{\cos 1}{2} \\ -\frac{\sin 1}{2} & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \bar{q}(0) \\ \bar{u}(1) \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} -\frac{1}{2} & -\frac{\sin 1}{2} \\ \frac{\cos 1}{2} & 0 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} 0 \\ 1 \end{Bmatrix} - \begin{Bmatrix} \frac{-\cos 1 + \sin 1}{2} \\ \frac{1 - \sin 1}{2} \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{\cos 1}{2} - \sin 1 \\ \frac{\sin 1 - 1}{2} \end{Bmatrix} \quad (26)$$

Resolvendo o sistema, encontra-se:

$$\bar{q}(0) = \frac{2}{\cos 1} - 1 \quad (27)$$

$$\bar{u}(1) = \frac{2 \sin 1}{\cos 1} - 1 \quad (28)$$

$$\text{A solução analítica é: } u(x) = \frac{2\sin x}{\cos 1} - x.$$

$$\begin{bmatrix} \frac{1}{\phi} \\ -\frac{\omega_1}{\phi} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \phi & -\frac{\omega_1}{\phi} \\ \frac{1}{\phi} & \omega_1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u(\phi) \\ q(u) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \phi & -\frac{\omega_1}{\phi} \\ \frac{\omega_1}{\phi} & \phi \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q(\phi) \\ u(\phi) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \phi & -\frac{\omega_1}{\phi} \\ \frac{\omega_1}{\phi} & \phi \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q(\phi) \\ u(\phi) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \phi & -\frac{\omega_1}{\phi} \\ \frac{\omega_1}{\phi} & \phi \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q(\phi) \\ u(\phi) \end{bmatrix}$$

$$\boxed{u(\phi) = \phi \\ q(u) = 1}$$

$$\begin{bmatrix} \phi & -\frac{\omega_1}{\phi} \\ \frac{1}{\phi} & \frac{\omega_1}{\phi} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q(\phi) \\ u(\phi) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -\frac{1}{\phi} & -\frac{\omega_1}{\phi} \\ \frac{\omega_1}{\phi} & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q(\phi) \\ u(\phi) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{(\omega_1 - \omega_1)}{\phi} \\ \frac{(\omega_1 - \omega_1)}{\phi} \end{bmatrix}$$

$$-\frac{\omega_1}{\phi} \times u(\phi) = -\frac{\omega_1}{\phi} - \frac{(\omega_1 - \omega_1)}{\phi} \Rightarrow u(\phi) = \frac{\omega_1}{\omega_1} - 1$$

$$-\frac{\omega_1}{\phi} \times q(\phi) + \frac{1}{\phi} \left( \frac{\omega_1}{\omega_1} - 1 \right) = -\frac{(\omega_1 - \omega_1)}{\phi} = -\frac{(\omega_1 - \omega_1)}{\phi}$$

$$\omega_1 \times q(\phi) = \frac{\omega_1}{\omega_1} - 1 + \omega_1 - \omega_1 \Rightarrow q(\phi) = \frac{\omega_1}{\omega_1} - 1$$

$$\text{Ansatz: } \boxed{u = \frac{\omega_1}{\omega_1} - \omega_1}$$

$$\mu(\xi) = \frac{\omega(1-\xi)}{\beta} \times \left( \frac{\partial \ln \frac{1}{\xi}}{\omega \beta} - 1 \right) + \frac{\omega \xi}{\beta} \times \phi - 1 \times \frac{\partial \ln(1-\xi)}{\beta} + \left( \frac{\partial}{\omega \beta} - 1 \right) \times \frac{\partial \ln \xi}{\beta}$$

$$- \frac{(\xi - \ln \xi)}{\beta} - \frac{(\xi - \omega(1-\xi) + \ln(1-\xi))}{\beta}$$

$$\mu(\xi) = \frac{1}{\beta} \times \left[ \frac{\partial \ln \frac{1}{\xi}}{\omega \beta} \times \left( \omega \ln \frac{1}{\xi} + \ln \ln \xi \right) - \left( \omega \ln \frac{1}{\xi} + \ln \ln \xi \right) - \left( \partial \ln \omega \xi - \partial \ln \omega \beta \right) + \frac{\partial}{\omega \beta} \times \frac{\partial \ln \xi}{\beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\beta} \right]$$

$$- \xi + \ln \xi - \xi + \omega \ln \xi + \ln \ln \xi - \ln \left( \omega \xi + \ln \omega \beta \right) - \xi + \frac{\partial \ln \xi}{\omega \beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\omega \beta} + \partial \ln \xi + \partial \ln \omega \beta + \frac{\partial \ln \xi}{\omega \beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\beta}$$

$$\mu(\xi) = \frac{1}{\beta} \times \left[ \frac{\partial \ln \frac{1}{\xi}}{\omega \beta} + \frac{\partial \ln \frac{1}{\ln \xi}}{\omega \beta} - \partial \ln \omega \xi + \partial \ln \xi \omega \beta + \frac{\partial \ln \xi}{\omega \beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\beta} \right]$$

$$\mu(\xi) = \frac{1}{\beta} \times \left[ \frac{\partial \ln \frac{1}{\ln \xi}}{\omega \beta} + \frac{\partial \ln \xi \omega \beta}{\omega \beta} - \partial \ln \xi - \frac{\partial \ln \xi}{\omega \beta} + \frac{4 \ln \xi}{\omega \beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\beta} \right] = \frac{\partial \ln \xi}{\omega \beta} - \frac{\partial \ln \xi}{\beta}$$

$$\mu(\xi) = 1 \cdot \frac{\omega(1-\xi)}{\xi} + \phi \cdot \frac{\omega\xi}{\xi} - \left( \frac{\omega\omega_1}{\omega\omega_1} - 1 \right) \cdot \frac{\ln(1-\xi)}{\xi} + \left( \frac{\omega}{\omega\omega_1} - 1 \right) \cdot \frac{\ln\xi}{\xi}$$

$$= -\frac{1}{\xi} \left( \xi - \ln\xi + \xi \cdot - \omega(1-\xi) + \ln(1-\xi) \right)$$

$$\mu(\xi) = \omega(1-\xi) - \frac{\omega\omega_1}{\omega\omega_1} \ln(1-\xi) + \ln(1-\xi) + \frac{\ln\xi}{\ln\omega_1} - \ln\xi - \ln\omega_1 - \xi$$

$$\frac{\mu(\phi)}{\mu(1)} = \frac{\phi}{1}$$

$$= \omega\omega(1-\xi) - \frac{\omega\omega_1}{\omega\omega_1} \ln(1-\xi) + \frac{\ln\xi}{\ln\omega_1} - \xi$$

$$\mu(\xi) = \omega\omega\omega_1\xi + \ln\omega_1\ln\xi - \frac{\omega\omega_1}{\ln\omega_1} \left( \ln\omega\omega_1\xi - \ln\xi\ln\omega_1 \right) + \frac{\ln\xi}{\ln\omega_1} - \xi$$

$$= \frac{\omega\omega\omega_1\ln\omega_1 + \ln^2\omega_1\ln\xi - \omega\omega_1\ln\ln\xi + \ln\xi\ln^2\omega_1 + \ln\xi}{\ln\omega_1} - \xi$$

$$= \frac{\ln\xi(\ln^2\omega_1 + \ln^2\omega_1) + \ln\xi}{\ln\omega_1} - \xi$$

$$\boxed{\mu(\xi) = \frac{2\ln\xi}{\ln\omega_1} - \xi}$$

Resolver a equação diferencial com as condições de contorno:

$$u(0) = \hat{u}(0) = 0 \text{ e } u(1) = \hat{u}(1) = 1$$

Solução:

Pode-se partir da equação (25), reescrita abaixo, já com as novas condições de contorno:

$$\begin{bmatrix} \frac{1}{2} & -\frac{\cos 1}{2} \\ -\frac{\cos 1}{2} & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \hat{u}(0) \\ \hat{u}(1) \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & -\frac{\sin 1}{2} \\ \frac{\sin 1}{2} & 0 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \bar{q}(0) \\ \bar{q}(1) \end{Bmatrix} - \begin{Bmatrix} \frac{-\cos 1 + \sin 1}{2} \\ \frac{1 - \sin 1}{2} \end{Bmatrix} \quad (29)$$

Mantendo os termos conhecidos à direita da igualdade, tem-se:

$$\begin{bmatrix} 0 & -\frac{\sin 1}{2} \\ \frac{\sin 1}{2} & 0 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \bar{q}(0) \\ \bar{q}(1) \end{Bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & -\frac{\cos 1}{2} \\ -\frac{\cos 1}{2} & \frac{1}{2} \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \hat{u}(0) \\ \hat{u}(1) \end{Bmatrix} + \begin{Bmatrix} \frac{-\cos 1 + \sin 1}{2} \\ \frac{1 - \sin 1}{2} \end{Bmatrix} \quad (30)$$

Substituindo os valores das condições de contorno e efetuando as multiplicações indicadas, obtém-se:

$$\begin{Bmatrix} -\frac{\sin 1}{2} \bar{q}(1) \\ \frac{\sin 1}{2} \bar{q}(0) \end{Bmatrix} = \begin{Bmatrix} \frac{-2 \cos 1 + \sin 1}{2} \\ \frac{2 - \sin 1}{2} \end{Bmatrix} \quad (31)$$

Finalmente:

$$\bar{q}(0) = \frac{2}{\sin 1} - 1 \quad (32)$$

$$\bar{q}(1) = \frac{2 \cos 1}{\sin 1} - 1 \quad (33)$$

Da solução analítica:  $u(x) = \frac{2\sin x}{\sin 1} - x$ , obtém-se:  $\frac{du}{dx} = \frac{2\cos x}{\sin 1} - 1$ .

O resultado para um ponto  $\xi$ ,  $0 < \xi < 1$ , é obtido após a substituição das condições de contorno e de (32) e (33) na equação (20), reescrita novamente abaixo:

$$\begin{aligned} \bar{u}(\xi) = & - \int_0^\xi \frac{\sin(\xi - x)}{2} x dx - \int_\xi^1 \frac{\sin(x - \xi)}{2} x dx - \\ & \frac{\sin(1 - \xi)}{2} \bar{q}(1) + \frac{\sin(\xi - 0)}{2} \bar{q}(0) + \frac{\cos(1 - \xi)}{2} \bar{u}(1) + \frac{\cos(\xi - 0)}{2} \bar{u}(0) \end{aligned} \quad (20)$$

As integrais de domínio são:

$$\int_0^\xi \frac{\sin(\xi - x)}{2} x dx = \frac{1}{2} (\xi - \sin \xi) \quad (34)$$

$$\int_\xi^1 \frac{\sin(x - \xi)}{2} x dx = \frac{1}{2} (\xi - \cos(1 - \xi) + \sin(1 - \xi)) \quad (35)$$

Tem-se, então:

$$\begin{aligned} \bar{u}(\xi) = & \frac{\sin(1 - \xi)}{2} \left( \frac{2 \cos 1}{\sin 1} - 1 \right) + \frac{\sin(\xi - 0)}{2} \left( \frac{2}{\sin 1} - 1 \right) + \frac{\cos(1 - \xi)}{2} 1 + \frac{\cos(\xi - 0)}{2} 0 - \\ & \frac{1}{2} (\xi - \sin \xi + \xi - \cos(1 - \xi) + \sin(1 - \xi)) \end{aligned} \quad (36)$$

Os passos dados para se obter a expressão final estão incluídos abaixo:

$$\bar{u}(\xi) = \frac{1}{2} \left[ \cos(1 - \xi) - \frac{2 \cos 1}{\sin 1} \sin(1 - \xi) + \sin(1 - \xi) + 2 \frac{\sin \xi}{\sin 1} - \sin \xi - 2 \xi + \sin \xi + \cos(1 - \xi) - \sin(1 - \xi) \right]$$

$$\bar{u}(\xi) = \frac{1}{2} \left[ 2 \cos(1 - \xi) - \frac{2 \cos 1}{\sin 1} (\sin 1 \cos \xi - \sin \xi \cos 1) + 2 \frac{\sin \xi}{\sin 1} - 2 \xi \right]$$

$$\bar{u}(\xi) = \frac{1}{2} \left[ 2\cos 1 \cos \xi + 2 \sin 1 \sin \xi - \frac{2 \cos 1 \cos \xi \sin 1 + 2 \cos^2 1 \sin \xi}{\sin 1} + 2 \frac{\sin \xi}{\sin 1} - 2 \xi \right]$$

$$\bar{u}(\xi) = \frac{1}{2} \left[ \frac{2 \cos 1 \cos \xi \sin 1 + 2 \sin^2 1 \sin \xi - 2 \cos 1 \cos \xi \sin 1 + 2 \cos^2 1 \sin \xi + 2 \sin \xi}{\sin 1} - 2 \xi \right]$$

$$\bar{u}(\xi) = \frac{1}{2} \left[ \frac{2 \sin \xi (\sin^2 1 + \cos^2 1) + 2 \sin \xi}{\sin 1} - 2 \xi \right]$$

$$\bar{u}(\xi) = \frac{2 \sin \xi}{\sin 1} - \xi = u(\xi)$$

Geralmente o sistema de equações do MEC é representado como:

$$\mathbf{H}\mathbf{u} = \mathbf{G}\mathbf{q} + \mathbf{f}$$

Resolver a equação:

$$\frac{d^2u}{dx^2} - u = 0$$

com as condições de contorno:

$$u(0) = 0$$

$$u(3) = 1$$

utilizando o MEC. A solução fundamental é:  $u^*(\xi, x) = \frac{\operatorname{senh}|x-\xi|}{2}$ .