



**Universidade:  
presente!**

**UFRGS**  
PROPEAQ



**XXXI SIC**

21. 25. OUTUBRO • CAMPUS DO VALE

<b>Evento</b>	Salão UFRGS 2019: SIC - XXXI SALÃO DE INICIAÇÃO CIENTÍFICA DA UFRGS
<b>Ano</b>	2019
<b>Local</b>	Campus do Vale - UFRGS
<b>Título</b>	Radiação de Ondas de Água por um Cilindro Submerso Longo
<b>Autor</b>	ANA PAULA GIUSSANI MOCELLIN
<b>Orientador</b>	LEANDRO FARINA

# Radiação de Ondas de Água por um Cilindro Submerso Longo

Autora: Ana Paula Giussani Mocellin

Orientador: Leandro Farina

Universidade Federal do Rio Grande do Sul

Instituto de Matemática e Estatística

## Resumo

Usando as equações diferenciais de Navier Stokes que descrevem o movimento de fluidos, pode-se descrever matematicamente a propagação de ondas em água, assumindo que o fluido é invíscido e o fluxo é incompressível e irrotacional. Neste trabalho, é assumido a presença de um cilindro submerso, longo e vertical. A velocidade do fluido é representada no tempo  $t$  pelo gradiente do potencial de velocidade  $\Phi(x, t)$  satisfazendo a equação de Laplace no domínio do fluido

$$\nabla^2 \Phi(\mathbf{x}, t) = 0$$

onde  $\mathbf{x} = (r, \theta, z)$  são coordenadas cilíndricas. Para uma onda monocromática que se propaga na direção  $x$ , o potencial de velocidade incidente pode ser escrito como

$$\Phi_i(\mathbf{x}, t) = \operatorname{Re} \left[ \frac{-igH}{2\omega} \frac{\cosh k_0(z+d)e^{i(k_0x-\omega t)}}{\cosh k_0d} \right]$$

onde  $H$  é a altura da onda,  $g$  é a aceleração da gravidade,  $k_0$  o número de onda,  $d$  é a distância entre o fundo da água e o topo do cilindro e  $\omega$  é a frequência da onda. Como o movimento do cilindro é mantido na mesma frequência que a onda incidente, pode-se assumir que o potencial de velocidade tem o mesmo fator tempo  $e^{-i\omega t}$ :

$$\Phi(\mathbf{x}, t) = \operatorname{Re} [-i\omega\xi\phi(r, \theta, z; \omega)e^{-i\omega t}]$$

onde  $\xi$  é a amplitude de oscilação do cilindro. O cilindro deve satisfazer a condição de superfície livre e uma condição de não penetração de fluido no fundo do domínio da água. Dividimos o domínio em duas regiões definidas por  $\Omega_1$  ( $r \geq a$ ) e  $\Omega_2$  ( $r \leq a, -d \leq z \leq -d_1$ ), onde o potencial de velocidade é decomposto em  $\phi_1$  e  $\phi_2$ , respectivamente. Impomos então, as seguintes condições de compatibilidade

$$\phi_1 = \phi_2 \quad (r = a, -d \leq z \leq -d_1)$$

$$\frac{\partial \phi_1}{\partial r} = \begin{cases} v_1(\theta), & (r = a, -d_1 \leq z \leq 0) \\ \frac{\partial \phi_2}{\partial r}, & (r = a, -d \leq z \leq -d_1) \end{cases}$$

onde  $v_1$  é prescrita. O objetivo do trabalho é encontrar o potencial de velocidade do problema através de autofunções e usar expansões assintóticas que simplifiquem o problema analítico a ser resolvido para o caso em que o raio do cilindro seja pequeno em relação ao comprimento.