

# Estudo Numérico do Método Híbrido Primal em Problemas Quase-incompressíveis

Giovanni Taraschi<sup>1</sup>

Programa de Doutorado em Matemática Aplicada - IMECC/Unicamp, Campinas, SP

Maicon Ribeiro Correa<sup>2</sup>

Departamento de Matemática Aplicada - IMECC/Unicamp, Campinas, SP

**Resumo.** Neste trabalho exploramos a aplicação do Método Híbrido Primal (MHP) em malhas de quadrados para a aproximação de problemas quase-incompressíveis de elasticidade linear. Em nossos experimentos numéricos, o MHP com o espaço de aproximação de mais baixa ordem mostrou-se robusto, apresentando o mesmo nível de acurácia em problemas compressíveis e quase-incompressíveis. O mesmo não pode ser dito para espaços de mais alta ordem, para os quais os erros na aproximação aumentam conforme nos aproximamos do limite de incompressibilidade.

**Palavras-chave.** Método de Elementos Finitos, Elasticidade Linear, Método Híbrido Primal, Problemas quase-incompressíveis

## 1 Elasticidade linear e o limite de incompressibilidade

Considere  $\Omega \subset \mathbb{R}^2$  um domínio limitado e ocupado por um corpo elástico. O problema da elasticidade linear consiste em encontrar o campo deslocamento  $\mathbf{u} : \Omega \rightarrow \mathbb{R}^2$  tal que

$$\operatorname{div}(\mathbf{C}\boldsymbol{\varepsilon}(\mathbf{u})) = \mathbf{f} \quad \text{em } \Omega \quad (1a)$$

$$\mathbf{u} = \mathbf{g} \quad \text{sobre } \partial\Omega, \quad (1b)$$

onde  $\boldsymbol{\varepsilon}(\mathbf{u})$  denota a parte simétrica do gradiente de  $\mathbf{u}$ . As funções vetoriais  $\mathbf{f} \in L^2(\Omega, \mathbb{R}^2)$  e  $\mathbf{g} \in H^{\frac{1}{2}}(\partial\Omega, \mathbb{R}^2)$  são dados do problema que descrevem a carga aplicada sobre o corpo elástico e as condições de contorno de Dirichlet, respectivamente. As propriedades físicas do material elástico são descritas pelo tensor de quarta ordem, uniformemente positivo definido e simétrico  $\mathbf{C}$ , chamado de tensor de Elasticidade.

Para o caso particular de problemas isotrópicos, o tensor de Elasticidade  $\mathbf{C}$  pode ser escrito em função dos coeficientes de Lamé  $\mu > 0$  e  $\lambda \geq 0$  de acordo com

$$\mathbf{C}\mathbf{S} = 2\mu\mathbf{S} + \lambda \operatorname{tr}(\mathbf{S})\mathbf{I}, \quad \forall \mathbf{S} \in \mathbb{S}, \quad (2)$$

onde  $\mathbb{S}$  denota o espaço dos tensores  $2 \times 2$  simétricos. Os coeficientes de Lamé estão relacionados ao módulo de elasticidade  $E > 0$  e à constante de Poisson  $0 \leq \nu < 0.5$  pelas seguintes expressões

$$\lambda = \frac{E\nu}{(1+\nu)(1-2\nu)} \quad \text{e} \quad \mu = \frac{E}{2(1+\nu)}. \quad (3)$$

Dizemos que um problema isotrópico em elasticidade linear é quase-incompressível quando  $\nu$  tende à 0.5, o que resulta em  $\lambda$  tender à infinito, tornando o tensor  $\mathbf{C}$  não limitado.

<sup>1</sup>gitaraschi@gmail.com

<sup>2</sup>maicon@ime.unicamp.br

Alguns métodos clássicos de Elementos Finitos, como o amplamente utilizado método de Galerkin  $H^1(\Omega)$ -conforme, falham no limite de incompressibilidade, em um fenômeno chamado “locking” [2, 6]. Faz-se então necessário o desenvolvimento de métodos mais sofisticados, capazes de fornecer boas aproximações mesmo neste cenário mais desafiador. Exemplos de tais métodos podem ser encontrados, por exemplo, em [4, 6, 8].

O objetivo deste trabalho é estudar o comportamento do método de elementos finitos Híbrido Primal [1, 5, 9, 10] no limite de incompressibilidade. Para este estudo inicial, nos restringimos ao caso em que  $\Omega$  é particionado em malhas compostas por quadrados, e avaliaremos o desempenho do método em dois problemas teste usando três espaços de aproximação diferentes.

## 2 Método Híbrido Primal para a elasticidade linear

Considere  $\mathcal{T}_h$  uma partição de  $\Omega$  em sub-domínios disjuntos chamados de elementos. Para cada elemento  $K \in \mathcal{T}_h$ , considere  $H^1(K, \mathbb{R}^2)$  o espaço de funções vetoriais tais que cada componente pertence ao espaço de Sobolev  $H^1(K)$ ,  $H^{\frac{1}{2}}(\partial\Omega, \mathbb{R}^2)$  o espaço composto pelo traço das funções em  $H^1(K, \mathbb{R}^2)$  e  $H^{-\frac{1}{2}}(\partial\Omega, \mathbb{R}^2)$  o espaço dual de  $H^{\frac{1}{2}}(\partial\Omega, \mathbb{R}^2)$ . Sobre a partição  $\mathcal{T}_h$ , também chamada de malha, definimos os seguintes espaços vetoriais

$$\mathbf{X}(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) = \{ \mathbf{v} \in L^2(\Omega, \mathbb{R}^2) : \mathbf{v}|_K \in H^1(K, \mathbb{R}^2), \forall K \in \mathcal{T}_h \}, \quad (4)$$

$$\mathbf{M}(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) = \left\{ \boldsymbol{\mu} \in \prod_{K \in \mathcal{T}_h} H^{-\frac{1}{2}}(\partial K, \mathbb{R}^2) : \exists \mathbf{S} \in H(\text{div}, \Omega, \mathbb{M}) \text{ tal que} \right. \\ \left. \mathbf{S}\mathbf{n}^{\partial K} = \boldsymbol{\mu} \text{ sobre } \partial K, \forall K \in \mathcal{T}_h \right\}, \quad (5)$$

onde  $\mathbf{n}^{\partial K}$  é a normal unitária exterior à  $\partial K$  e  $H(\text{div}, \Omega, \mathbb{M})$  denota o espaço das funções tensoriais  $2 \times 2$  tais que cada componente, assim como o divergente tomado linha a linha, são quadrado integráveis.

A formulação variacional híbrida primal para o problema (1) consiste em encontrar o campo deslocamento  $\mathbf{u} \in \mathbf{X}$  e o multiplicador de Lagrange  $\mathbf{m} \in \mathbf{M}$  tais que

$$\sum_{K \in \mathcal{T}_h} \int_K \mathbf{C}\boldsymbol{\varepsilon}(\mathbf{u}) : \boldsymbol{\varepsilon}(\mathbf{v}) \, dx - \sum_{K \in \mathcal{T}_h} \int_{\partial K} \mathbf{m} \cdot \mathbf{v} \, ds = - \int_{\Omega} \mathbf{f} \cdot \mathbf{v} \, dx \quad \forall \mathbf{v} \in \mathbf{X}, \quad (6a)$$

$$\sum_{K \in \mathcal{T}_h} \int_{\partial K} \boldsymbol{\mu} \cdot \mathbf{u} \, ds = \sum_{e \in \mathcal{B}} \int_e \boldsymbol{\mu} \cdot \mathbf{g} \, ds \quad \forall \boldsymbol{\mu} \in \mathbf{M}, \quad (6b)$$

onde  $\mathcal{B}$  denota o conjunto das arestas de  $\mathcal{T}_h$  que estão na fronteira  $\partial\Omega$  e as integrais sobre  $\partial K$  devem ser entendidas como o produto de dualidade entre  $H^{\frac{1}{2}}(\partial K, \mathbb{R}^2)$  e  $H^{-\frac{1}{2}}(\partial K, \mathbb{R}^2)$ .

Para obter o Método Híbrido Primal (MHP), devemos substituir os espaços  $\mathbf{X}$  e  $\mathbf{M}$  em (6) por sub-espaços de dimensão finita  $\mathbf{X}_h \subset \mathbf{X}$  e  $\mathbf{M}_h \subset \mathbf{M}$ . A escolha de tais espaços deve satisfazer determinadas condições de compatibilidade, de forma a garantir a existência e unicidade do problema discreto associado [5, 7, 9]. Baseados na análise desenvolvida em [9, 10], apresentamos agora algumas escolhas compatíveis em malhas compostas por quadriláteros convexos.

Dada  $\mathcal{T}_h$  uma malha quadrilateral, segue que para cada  $K \in \mathcal{T}_h$  existe um isomorfismo bilinear  $F_K$  tal que

$$K = F_K(\hat{K}), \quad (7)$$

onde  $\hat{K} = [-1, 1] \times [-1, 1]$  é chamado de elemento de referência. Sobre o elemento de referência  $\hat{K}$ , definimos o espaço  $Q_r(\hat{K})$ , composto pelos polinômios em  $\hat{K}$  com grau igual ou menor a  $r$  em

cada uma das coordenadas. Denotamos por  $Q_r^+(\hat{K})$  o espaço gerado pelas combinações lineares dos polinômios de  $Q_r(\hat{K})$  mais uma função  $v_0$  dada por

$$v_0(\hat{x}_1, \hat{x}_2) = [\hat{x}_1(1 - \hat{x}_1) - \hat{x}_2(1 - \hat{x}_2)][(\hat{x}_1(1 - \hat{x}_1))^{\frac{r-1}{2}} + (\hat{x}_2(1 - \hat{x}_2))^{\frac{r-1}{2}}]$$

para  $r$  ímpar, e

$$v_0(\hat{x}_1, \hat{x}_2) = [\hat{x}_1(1 - \hat{x}_1) - \hat{x}_2(1 - \hat{x}_2)](2\hat{x}_1 - 1)(2\hat{x}_2 - 1)[(\hat{x}_1(1 - \hat{x}_1))^{\frac{r-2}{2}} + (\hat{x}_2(1 - \hat{x}_2))^{\frac{r-2}{2}}]$$

para  $r$  par. Definimos também o espaço  $E_m(\partial\hat{K})$ , composto pelas funções sobre  $\partial\hat{K}$  que, quando restritas a cada aresta de  $\hat{K}$ , são polinômios de grau igual ou menor a  $m$ .

A partir dos espaços  $Q_r^+(\hat{K})$  e  $E_m(\partial\hat{K})$ , e usando os isomorfismos  $F_K$ , podemos definir os seguintes espaços sobre os elementos geométricos  $K \in \mathcal{T}_h$

$$\mathcal{Q}_r^+(K, \mathbb{R}^2) = \left\{ \mathbf{v} \in H^1(K, \mathbb{R}^2) : \mathbf{v} = \hat{\mathbf{v}} \circ F_K^{-1}, \hat{\mathbf{v}} \in Q_r^+(\hat{K}) \times Q_r^+(\hat{K}) \right\}, \quad (8)$$

$$\mathcal{E}_m(\partial K, \mathbb{R}^2) = \left\{ \boldsymbol{\mu} \in L^2(\partial K, \mathbb{R}^2) : \boldsymbol{\mu} = \hat{\boldsymbol{\mu}} \circ F_K^{-1}, \hat{\boldsymbol{\mu}} \in E_m(\partial\hat{K}) \times E_m(\partial\hat{K}) \right\}. \quad (9)$$

Finalmente, os espaços de aproximação globais  $\mathbf{X}_h$  e  $\mathbf{M}_h$  são construídos de acordo com

$$\mathbf{X}_h = \mathcal{Q}_{m+1}^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) = \left\{ \mathbf{v} \in L^2(\Omega, \mathbb{R}^2) : \mathbf{v}|_K \in \mathcal{Q}_{m+1}^+(K, \mathbb{R}^2), \forall K \in \mathcal{T}_h \right\}, \quad (10)$$

$$\mathbf{M}_h = \mathcal{E}_m(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) = \left\{ \boldsymbol{\mu} \in \prod_{K \in \mathcal{T}_h} \mathcal{E}_m(\partial K, \mathbb{R}^2) : \boldsymbol{\mu}|_{\partial K_1} + \boldsymbol{\mu}|_{\partial K_2} = 0 \text{ sobre } K_1 \cap K_2, \text{ para todo par de elementos adjacentes } K_1, K_2 \in \mathcal{T}_h \right\}. \quad (11)$$

Segue que os espaços  $\mathbf{X}_h \times \mathbf{M}_h = \mathcal{Q}_{m+1}^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_m(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$  são compatíveis para todo inteiro  $m \geq 0$ . Fazendo uso destes espaços, garantimos a existência e unicidade de solução para o MHP.

### 3 Experimentos Numéricos

Nesta seção, utilizamos o MHP com os espaços de aproximação  $\mathcal{Q}_{m+1}^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_m(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$  para resolver problemas quase-incompressíveis de elasticidade linear. São propostos dois problemas teste. O primeiro problema, proposto anteriormente em [3], é obtido tomando  $\Omega = (-1, 1) \times (-1, 1)$ , fixando  $\mu = 1$  e escolhendo

$$\mathbf{f}(x, y) = \pi^2 \begin{bmatrix} 4 \sin(2\pi y)(1 - 2 \cos(2\pi x)) + \cos(\pi(x + y)) - \frac{2}{1+\lambda} \sin(\pi x) \sin(\pi y) \\ 4 \sin(2\pi x)(2 \cos(2\pi y) - 1) + \cos(\pi(x + y)) - \frac{2}{1+\lambda} \sin(\pi x) \sin(\pi y) \end{bmatrix}. \quad (12)$$

Para  $\mathbf{g} = 0$ , que corresponde a condições homogêneas de Dirichlet, a solução exata é dada por

$$\mathbf{u}(x, y) = \begin{bmatrix} \sin(2\pi y)(\cos(2\pi x) - 1) + \frac{1}{1+\lambda} \sin(\pi x) \sin(\pi y) \\ \sin(2\pi x)(1 - \cos(2\pi y)) + \frac{1}{1+\lambda} \sin(\pi x) \sin(\pi y) \end{bmatrix}. \quad (13)$$

No segundo problema teste, fixamos novamente  $\mu = 1$  mas agora tomamos  $\Omega = (0, 1) \times (0, 1)$ . Como solução exata para o problema, adotamos o campo

$$\mathbf{u}(x, y) = \begin{bmatrix} xy e^{(x+y)} \\ (1+x)(1-y) e^{(x+y)} \end{bmatrix} \quad (14)$$

e definimos  $\mathbf{g}$  como o traço de  $\mathbf{u}$  em  $\partial\Omega$ . Substituindo (14) em (1a), segue que a expressão de  $\mathbf{f}$  para que (14) seja de fato solução do problema (1) deve ser

$$\mathbf{f}(x, y) = \begin{bmatrix} (x + y + xy) e^{(x+y)} \\ (1 - 2y - xy) e^{(x+y)} \end{bmatrix}. \tag{15}$$

Para ambos os problemas testes, o tensor de elasticidade foi calculado de acordo com (2), e os valores para  $\lambda$  foram obtidos a partir da constante de Poisson. No caso particular em que  $\mu = 1$  é mantido fixo, segue de (3) a seguinte expressão para  $\lambda$

$$\lambda = \frac{2\nu}{1 - 2\nu}. \tag{16}$$

Foram avaliados três casos, correspondentes a três valores distintos para a constante de Poisson:  $\nu = 0.3$ ,  $\nu = 0.5 - 10^{-4}$  e  $\nu = 0.5 - 10^{-7}$ . Note que a primeira escolha para  $\nu$  resulta em problemas compressíveis, enquanto as duas últimas se aproximam progressivamente do limite de incompressibilidade.

Para os três casos abordados e em ambos os problemas teste, foram obtidas soluções aproximadas  $(\mathbf{u}_h, \mathbf{m}_h)$  usando partições de  $\Omega$  compostas por  $n \times n$  quadrados, com  $n$  variando de 16 a 128. Foram utilizados os espaços de aproximação  $\mathcal{Q}_{m+1}^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_m(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$  com  $m = 0, 1$  e  $2$ . Os erros  $\mathbf{u} - \mathbf{u}_h$  para a aproximação do deslocamento foram medidos na norma  $L^2$ , enquanto os erros  $\mathbf{m} - \mathbf{m}_h$  foram medidos utilizando a seguinte norma em  $\mathbf{M}$

$$\|\mu\|_{\mathbf{M}} = \left( \sum_{K \in \mathcal{T}_h} h_K \|\mu\|_{0, \partial K}^2 \right)^{\frac{1}{2}}, \tag{17}$$

onde  $h_K$  denota o diâmetro do elemento  $K$ . Os resultados encontrados para os erros, assim como suas respectivas taxas de convergência, são apresentados nas Tabelas 1 a 3.

Tabela 1: Resultados para ambos os problemas teste usando o espaço  $\mathcal{Q}_1^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_0(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$ .

Primeiro problema teste					Segundo problema teste			
n	$\ \mathbf{u} - \mathbf{u}_h\ _0$		$\ \mathbf{m} - \mathbf{m}_h\ _{\mathbf{M}}$		$\ \mathbf{u} - \mathbf{u}_h\ _0$		$\ \mathbf{m} - \mathbf{m}_h\ _{\mathbf{M}}$	
	err.	taxa	err.	taxa	err.	taxa	err.	taxa
Caso $\nu = 0.3$ ( $\lambda = 1.5$ )								
16	1.110e-01	2.09	8.625e+00	1.16	4.215e-03	2.00	7.714e-01	1.01
32	2.766e-02	2.01	4.231e+00	1.03	1.054e-03	2.00	3.850e-01	1.00
64	6.912e-03	2.00	2.106e+00	1.01	2.635e-04	2.00	1.924e-01	1.00
128	1.728e-03	2.00	1.052e+00	1.00	6.587e-05	2.00	9.618e-02	1.00
Caso $\nu = 0.5 - 10^{-4}$ ( $\lambda \approx 5 \cdot 10^3$ )								
16	1.086e-01	2.01	8.683e+00	1.19	3.548e-03	2.00	7.743e-01	1.02
32	2.721e-02	2.00	4.228e+00	1.04	8.866e-04	2.00	3.854e-01	1.01
64	6.806e-03	2.00	2.101e+00	1.01	2.216e-04	2.00	1.925e-01	1.00
128	1.702e-03	2.00	1.049e+00	1.00	5.540e-05	2.00	9.619e-02	1.00
Caso $\nu = 0.5 - 10^{-7}$ ( $\lambda \approx 5 \cdot 10^6$ )								
16	1.086e-01	2.01	8.683e+00	1.19	3.548e-03	2.00	7.743e-01	1.02
32	2.721e-02	2.00	4.228e+00	1.04	8.866e-04	2.00	3.854e-01	1.01
64	6.806e-03	2.00	2.101e+00	1.01	2.216e-04	2.00	1.925e-01	1.00
128	1.702e-03	2.00	1.049e+00	1.00	5.540e-05	2.00	9.619e-02	1.00

Tabela 2: Resultados para ambos os problemas teste usando o espaço  $\mathcal{Q}_2^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_1(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$ .

Primeiro problema teste					Segundo problema teste				
n	$\ \mathbf{u} - \mathbf{u}_h\ _0$		$\ \mathbf{m} - \mathbf{m}_h\ _M$		$\ \mathbf{u} - \mathbf{u}_h\ _0$		$\ \mathbf{m} - \mathbf{m}_h\ _M$		
	err.	taxa	err.	taxa	err.	taxa	err.	taxa	
Caso $\nu = 0.3$ ( $\lambda = 1.5$ )									
16	9.314e-03	2.75	1.769e+00	1.68	4.577e-05	2.89	1.886e-02	2.14	
32	1.285e-03	2.86	4.205e-01	2.07	5.975e-06	2.94	4.429e-03	2.09	
64	1.667e-04	2.95	9.742e-02	2.11	7.645e-07	2.97	1.066e-03	2.05	
128	2.105e-05	2.98	2.362e-02	2.04	9.672e-08	2.98	2.611e-04	2.03	
Caso $\nu = 0.5 - 10^{-4}$ ( $\lambda \approx 5 \cdot 10^3$ )									
16	2.094e-02	3.53	5.715e+01	1.29	9.090e-05	3.31	1.219e+00	2.60	
32	1.703e-03	3.62	1.083e+01	2.40	8.294e-06	3.45	2.095e-01	2.54	
64	1.777e-04	3.26	1.582e+00	2.78	8.777e-07	3.24	3.656e-02	2.52	
128	2.133e-05	3.06	2.267e-01	2.80	1.038e-07	3.08	6.419e-03	2.51	
Caso $\nu = 0.5 - 10^{-7}$ ( $\lambda \approx 5 \cdot 10^6$ )									
16	9.507e-02	2.07	4.922e+02	-0.98	5.195e-04	1.99	8.419e+02	2.70	
32	2.018e-02	2.24	8.392e+02	-0.77	8.205e-05	2.66	1.449e+02	2.54	
64	1.812e-03	3.48	5.382e+02	0.64	1.188e-05	2.79	2.514e+01	2.53	
128	8.029e-05	4.50	1.199e+02	2.17	1.434e-06	3.05	4.421e+00	2.51	

Tabela 3: Resultados para ambos os problemas teste usando o espaço  $\mathcal{Q}_3^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_2(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$ .

Primeiro problema teste					Segundo problema teste				
n	$\ \mathbf{u} - \mathbf{u}_h\ _0$		$\ \mathbf{m} - \mathbf{m}_h\ _M$		$\ \mathbf{u} - \mathbf{u}_h\ _0$		$\ \mathbf{m} - \mathbf{m}_h\ _M$		
	err.	taxa	err.	taxa	err.	taxa	err.	taxa	
Caso $\nu = 0.3$ ( $\lambda = 1.5$ )									
16	3.631e-04	3.96	6.486e-02	3.04	1.226e-07	3.99	7.517e-05	3.03	
32	2.289e-05	3.99	8.058e-03	3.01	7.699e-09	3.99	9.326e-06	3.01	
64	1.434e-06	4.00	1.006e-03	3.00	4.822e-10	4.00	1.163e-06	3.00	
128	8.969e-08	4.00	1.256e-04	3.00	3.017e-11	4.00	1.452e-07	3.00	
Caso $\nu = 0.5 - 10^{-4}$ ( $\lambda \approx 5 \cdot 10^3$ )									
16	4.376e-04	3.94	1.195e-01	3.07	1.296e-07	4.03	1.031e-03	3.75	
32	2.765e-05	3.98	1.939e-02	2.62	8.208e-09	3.98	1.013e-04	3.35	
64	1.732e-06	4.00	3.289e-03	2.56	5.259e-10	3.96	1.057e-05	3.26	
128	1.082e-07	4.00	4.337e-04	2.92	3.353e-11	3.97	1.078e-06	3.29	
Caso $\nu = 0.5 - 10^{-7}$ ( $\lambda \approx 5 \cdot 10^6$ )									
16	4.378e-04	3.94	1.207e-01	3.06	1.292e-07	4.04	8.388e-01	4.00	
32	2.767e-05	3.98	2.066e-02	2.55	8.048e-09	4.00	5.243e-02	4.00	
64	1.735e-06	4.00	4.379e-03	2.24	5.388e-10	3.90	3.277e-03	4.00	
128	1.085e-07	4.00	1.035e-03	2.08	1.576e-10	1.77	2.051e-04	4.00	

Para o espaço de mais baixa ordem ( $m = 0$ ), vemos pela Tabela 1 que o MHP se mostrou robusto nos cenários quase-incompressíveis para ambos os problemas teste. Tanto na aproximação de  $\mathbf{u}$  quanto na aproximação de  $\mathbf{m}$ , vemos que os erros não aumentam conforme  $\nu$  se aproxima de 0.5, mostrando que a mesma precisão observada no caso compressível ( $\nu = 0.3$ ) se mantém nos casos quase-incompressíveis ( $\nu = 0.5 - 10^{-4}$  e  $\nu = 0.5 - 10^{-7}$ ). Para o caso de malhas triangulares, foi provado em [1] que o MHP de mais baixa ordem é robusto para problemas próximos ao limite

de incompressibilidade. Os resultados apresentados aqui sugerem que essa boa performance pode também se estender para partições em quadrados.

Para  $m = 1$ , que corresponde ao espaço de segunda ordem  $\mathcal{Q}_2^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_1(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$ , o MHP se mostrou mais instável. Para a aproximação de  $\mathbf{u}$  os erros aumentam conforme  $\nu$  tende à 0.5. Esse aumento é sutil no primeiro problema teste e um pouco mais severo no segundo. Ainda assim, o método foi capaz de obter aproximações relativamente precisas para o deslocamento nos casos estudados. O problema maior aparece quando analisamos a aproximação de  $\mathbf{m}$ . Pela Tabela 2, vemos que em ambos os problemas testes os erros  $\mathbf{m} - \mathbf{m}_h$  aumentam significativamente quando  $\nu$  se aproxima de 0.5. Comparando os casos  $\nu = 0.3$  e  $\nu = 0.5 - 10^{-7}$ , vemos que os erros  $\mathbf{m} - \mathbf{m}_h$  são quatro ordens de magnitude maiores no segundo caso.

Por fim temos os resultados para  $m = 3$ . Para a aproximação de  $\mathbf{u}$  as conclusões são semelhantes ao do caso  $m = 2$ . Os erros aumentam conforme nos aproximamos do limite de incompressibilidade, mas esse aumento é sutil em ambos os problemas. Para a aproximação de  $\mathbf{m}$  o aumento no tamanho dos erros continua sutil para o primeiro problema teste, e só se torna mais problemático no segundo. Apesar de  $m = 3$  não exibir a mesma robustez observada para  $m = 0$ , a situação é menos crítica do que para  $m = 2$ , ao menos para os problemas teste analisados aqui.

## 4 Conclusões e considerações finais

Para o espaço de aproximação de mais baixa ordem ( $m = 0$ ), os resultados numéricos deste trabalho sugerem que o MHP em malhas de quadrados é robusto no limite de incompressibilidade. Resultados semelhantes a estes foram demonstrados para partições em triângulos em [1]. No entanto, a análise do MHP em quadriláteros é mais delicada do que em triângulos e exige alguns cuidados extras, como destacado em [10]. Por hora, não temos como garantir que os resultados da Tabela 1 possam ser extrapolados para problemas teste diferentes dos abordados aqui ou para partições quadrilaterais mais gerais.

Por outro lado, espaços de maior ordem ( $m = 1$  e  $m = 2$ ) não exibiram a mesma robustez e consistência vistas no caso de baixa ordem. Em geral, os erros de aproximação aumentam conforme  $\nu$  se aproxima de 0.5. Em alguns casos esse aumento é pouco acentuado e não oferece grande prejuízo para a acurácia da solução. Este é o caso, por exemplo, da aproximação de  $\mathbf{u}$  com o espaço  $\mathcal{Q}_3^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_2(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$ . Em outros cenários o aumento no erro é extremamente severo, provocando resultados proibitivamente imprecisos em problemas quase-incompressíveis, como ocorre na aproximação de  $\mathbf{m}$  com o espaço  $\mathcal{Q}_2^+(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2) \times \mathcal{E}_1(\mathcal{T}_h, \mathbb{R}^2)$ . Desenvolvimentos futuros, tanto do ponto de vista numérico como teórico, são necessários para entender completamente o comportamento do MHP com espaços de alta ordem no limite de incompressibilidade.

## Agradecimentos

Esse trabalho foi realizado com apoio financeiro do Conselho Nacional de Desenvolvimento Científico e Tecnológico (CNPq) através dos processos 140400/2021-4 e 304192/2019-8 e da Fundação de Amparo à Pesquisa do Estado de São Paulo (FAPESP), sob o processo 2013/07375-0.

## Referências

- [1] Sanjib Kumar Acharya e Kamana Porwal. “Primal hybrid finite element method for the linear elasticity problem”. Em: **Applied Mathematics and Computation** 435 (2022), p. 127462. ISSN: 0096-3003. DOI: 10.1016/j.amc.2022.127462.

- [2] Mark Ainsworth e Charles Parker. “Unlocking the secrets of locking: Finite element analysis in planar linear elasticity”. Em: **Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering** 395 (2022), p. 115034. ISSN: 0045-7825. DOI: 10.1016/j.cma.2022.115034.
- [3] Susanne C. Brenner. “A Nonconforming Mixed Multigrid Method for the Pure Displacement Problem in Planar Linear Elasticity”. Em: **SIAM Journal on Numerical Analysis** 30.1 (1993), pp. 116–135. DOI: 10.1137/0730006.
- [4] Yuyan Chen e Shuo Zhang. “A conservative stable finite element method for Stokes flow and nearly incompressible linear elasticity on rectangular grid”. Em: **Journal of Computational and Applied Mathematics** 323 (2017), pp. 53–70. ISSN: 0377-0427. DOI: 10.1016/j.cam.2017.04.011. URL: <https://www.sciencedirect.com/science/article/pii/S0377042717301668>.
- [5] Maicon R. Correa e Giovanni Taraschi. “Optimal  $H(\text{div})$  flux approximations from the Primal Hybrid Finite Element Method on quadrilateral meshes”. Em: **Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering** 400 (2022), p. 115539. ISSN: 0045-7825. DOI: 10.1016/j.cma.2022.115539.
- [6] Peter Hansbo e Mats G. Larson. “Discontinuous Galerkin methods for incompressible and nearly incompressible elasticity by Nitsche’s method”. Em: **Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering** 191.17 (2002), pp. 1895–1908. ISSN: 0045-7825. DOI: 10.1016/S0045-7825(01)00358-9.
- [7] Christopher Harder, Alexandre L. Madureira e Frédéric Valentin. “A hybrid-mixed method for elasticity”. Em: **ESAIM: M2AN** 50.2 (2016), pp. 311–336. DOI: 10.1051/m2an/2015046.
- [8] Thiago O. Quinelato et al. “Full  $H(\text{div})$ -approximation of linear elasticity on quadrilateral meshes based on ABF finite elements”. Em: **Computer Methods in Applied Mechanics and Engineering** 347 (2019), pp. 120–142. ISSN: 0045-7825. DOI: 10.1016/j.cma.2018.12.013.
- [9] Pierre-Arnaud Raviart e Jean-Marie Thomas. “Primal hybrid finite element methods for 2nd order elliptic equations”. Em: **Mathematics of computation** 31.138 (1977), pp. 391–413. DOI: 10.2307/2006423.
- [10] Giovanni Taraschi e Maicon R. Correa. “On the convergence of the primal hybrid finite element method on quadrilateral meshes”. Em: **Applied Numerical Mathematics** 181 (2022), pp. 552–560. ISSN: 0168-9274. DOI: 10.1016/j.apnum.2022.07.005.