

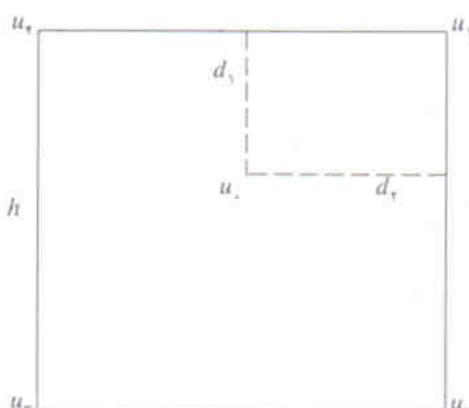
# حل عددی معادله‌ی پواسون خطی و غیرخطی در $\mathbb{R}^3$

بهمن مهری (استاد)

دانشکده‌ی ریاضی، دانشگاه صنعتی شریف

در این بوشتار با استفاده از تفاضل‌های محدود و عناصر محدود، به حل مسئله‌ی مقدار مرزی نویمن<sup>۱</sup> با شرایط مرزی<sup>۲</sup> می‌پردازیم. حل عددی معادله‌ی لاپلاس‌پواسون<sup>۳</sup> با استفاده از روش تفاضل محدود با شرایط مرکب در  $\mathbb{R}^3$  با سه روش تقریب درجه اول، تقریب درجه دوم و روش تلفیقی ارائه می‌شود. این روش‌ها بر روی یک کره آزمایش و نتایج حاصل با یکدیگر مقایسه می‌شوند. نتایج حاکی از آن است که حاصل روش تلفیقی ضمن سادگی محاسباتی بسیار به روش تقریب درجه دوم نزدیک است. براساس این روش‌ها، یک برنامه‌ی رایانه‌یی در نرم‌افزار «متماتیکا» نوشته شده که می‌تواند با دقت دلخواه و شرایط مرزی متفاوت معادله‌ی لاپلاس‌پواسون را روی کره حل کند. در مرحله‌ی دوم، روشی برای حل عددی مسئله‌ی نویمن با استفاده از تفاضل‌های متناهی ارائه می‌شود. در اینجا از روش اجزاء متناهی استفاده می‌کنیم با این متفاوت که معادله‌ی دیفرانسیل مورد نظر غیرخطی است.

برای حل مسئله‌ی ابتدا با اعمال روش اجزاء محدود، معادلات دیفرانسیل را به معادلات جبری تبدیل می‌کنیم که حالت غیرخطی خود را حفظ می‌کند. سپس با اعمال روش‌های تکراری به حل این معادلات اقدام می‌کنیم.



شکل ۱. محاسبه  $\frac{\partial u}{\partial n}$  برای حالت  $n=2$ .

که در آن  $d$  فاصله‌ی نقاط  $u_i$  و  $u_j$  است. شکل ۱ تقریب درجه اول حول چهار نقطه‌ی جانی یک مربع را نشان می‌دهد.

$$h^{\tau} \frac{\partial u}{\partial n} \cong (h - d_1)(h - d_2)u_1 + d_1(h - d_2)u_2 \\ + d_2d_1u_3 + d_2(h - d_1)u_4$$

تقریب درجه دوم

در این روش مقدار  $\frac{\partial u}{\partial n}$  را بر حسب نقاط مجاور تا مرتبه‌ی دوم تقریب می‌زنند. در شکل زیر این روش برای یک مکعب به اضلاع  $h$  نشان داده شده است.

معادله‌ی پواسون<sup>۲</sup> خطی

معادله‌ی لاپلاس

$$\nabla^2 u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0 \quad (1)$$

را روی سطح هموار آ با شرط

$$\frac{\partial u}{\partial n} = f(x, y, z) \quad (2)$$

در نظر می‌گیریم که در آن  $n$  بردار عمود بر سطح آ در نقطه‌ی  $(x, y, z)$  به طرف خارج است. بدینهی است داشتن مقادیری ازتابع  $u$  روی زیرمجموعه‌ی بسته‌ی از سطح آ برای حل معادله‌ی فوق ضروری است زیرا در غیر این صورت اگر  $w(x, y, z) = w(x, y, z) + c$  جواب برای معادله‌ی آ با شرط مفروض باشد، آنگاه هر تابع  $v = w(x, y, z) + c$  که در آن  $c$  ثابت دلخواهی است، نیز در معادلات ۱ و ۲ صدق می‌کند.

تقریب درجه اول

در این روش ابتدا مقدار  $\frac{\partial u}{\partial n}$  را با تقریب درجه اول بر حسب یک نقطه روی سطح مکعب به طول  $h$  به دست می‌آورند و سپس مقدار تابع  $u$  در آن نقطه را با تقریب درجه اول بر حسب چهار نقطه‌ی حول آن می‌نویسند:

$$\frac{\partial u}{\partial n} \cong \frac{u_+ - u_-}{d}$$

$$\alpha_s + \alpha_1 + \alpha_7 + \alpha_7 + \alpha_7 + \alpha_5 + \alpha_7 + \alpha_v + \alpha_h = *$$

$$\begin{aligned} & \alpha_s d + \alpha_s d + \alpha_7(d+h) + \alpha_7 d + \alpha_5(d+h) + \alpha_7 d + \alpha_v d \\ & + \alpha_h(d+h) = \cos(\alpha) \end{aligned}$$

$$\alpha_7 e - \alpha_7 h - \alpha_5 h = \cos(\beta)$$

$$\alpha_7 f + \alpha_v h + \alpha_h h = \cos(\gamma)$$

$$\begin{aligned} & \alpha_s d' + \alpha_7 d' + \alpha_7(d+h)' + \alpha_7 d' + \alpha_5(d+h)' + \alpha_7 d' \\ & + \alpha_v d' + \alpha_h(d+h)' = * \end{aligned}$$

$$\alpha_7 e' + \alpha_7 h' + \alpha_5 h' = *$$

$$\alpha_7 f' + \alpha_v h' + \alpha_h h' = *$$

$$- \alpha_s d e + \alpha_7 d h + \alpha_5(d+h) h = *$$

$$\alpha_7 d f - \alpha_v d h - \alpha_h(d+h) d = *$$

از حل معادلات فوق، برای مقادیر زیر به دست می‌آید:

$$\alpha_s = \frac{h+d}{d(d+h)} \cos(\alpha)$$

$$\alpha_7 = -\frac{h+d}{hd} \cos(\alpha) + \frac{he+ed-h'}{h'e} \cos(\beta) + \frac{h'-fd-hf}{h'f} \cos(\gamma)$$

$$\alpha_v = \frac{h}{e(e+h)} \cos(\beta)$$

$$\alpha_h = \frac{d}{h(d+h)} \cos(\alpha) - \frac{d}{h'} \cos(\beta) + \frac{d}{h'} \cos(\gamma)$$

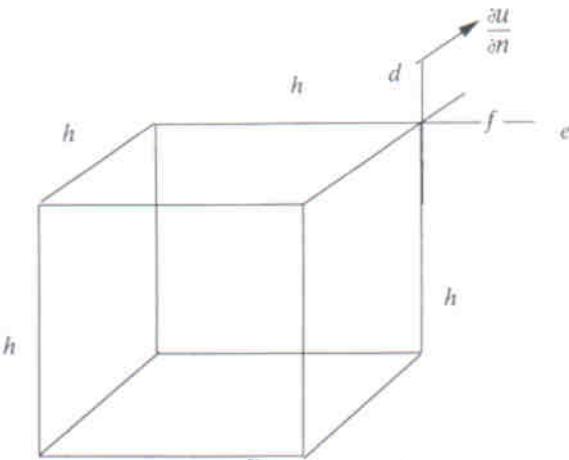
$$\alpha_7 = \frac{de+dh+eh}{h'(e+h)} \cos(\beta)$$

$$\alpha_5 = \frac{d}{h'} \cos(\beta)$$

$$\alpha_v = -\frac{h}{f(h+f)} \cos(\gamma)$$

$$\alpha_h = \frac{df+dh+hf}{h'(ef+h)} \cos(\gamma)$$

$$\alpha_7 = -\frac{d}{h'} \cos(\gamma)$$



شکل ۲. محاسبه‌ی برای حالت  $n=3$

$$\frac{\partial u}{\partial n} = \sum_{i=1}^n c_i u_i$$

$$\frac{\partial u}{\partial n} = \frac{\partial u}{\partial z} \cos(\alpha) + \frac{\partial u}{\partial y} \cos(\beta) + \frac{\partial u}{\partial x} \cos(\gamma) = f(x, y, z)$$

$$\frac{\partial u}{\partial n} = \alpha_s u + \alpha_1 u - \alpha_7 d \frac{\partial u}{\partial n} + \alpha_7 d' \frac{\partial' u}{\partial z'} +$$

$$+ \alpha_7 u - \alpha_7 d \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_7 d' \frac{\partial' u}{\partial z'} + \alpha_v e \frac{\partial u}{\partial y} + \alpha_v e' \frac{\partial' u}{\partial y'} - \alpha_v d h \frac{\partial u}{\partial z \partial y}$$

$$+ \alpha_h u - \alpha_h(d+h) \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_h(d+h)' \frac{\partial' u}{\partial z'} +$$

$$+ \alpha_7 u - \alpha_7 d \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_7 d' \frac{\partial' u}{\partial z'} - \alpha_7 h \frac{\partial u}{\partial y} + \alpha_7 h' \frac{\partial' u}{\partial y'} + \alpha_7 d h \frac{\partial u}{\partial z \partial y}$$

$$+ \alpha_5 u - \alpha_5(d+h) \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_5(d+h)' \frac{\partial' u}{\partial z'} - \alpha_5 h \frac{\partial u}{\partial y} + \alpha_5 h' \frac{\partial' u}{\partial y'} + \alpha_5 d h \frac{\partial u}{\partial z \partial y}$$

$$+ \alpha_7(d+h) \frac{\partial' u}{\partial z \partial y}$$

$$+ \alpha_7 u - \alpha_7 d \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_7 d' \frac{\partial' u}{\partial z'} - \alpha_7 f \frac{\partial u}{\partial x} + \alpha_7 f' \frac{\partial' u}{\partial x'} + \alpha_v d f \frac{\partial' u}{\partial z \partial x}$$

$$+ \alpha_v u - \alpha_v d \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_v d' \frac{\partial' u}{\partial z'} - \alpha_v h \frac{\partial u}{\partial x} + \alpha_v h' \frac{\partial' u}{\partial x'} - \alpha_v d h \frac{\partial u}{\partial z \partial x}$$

$$+ \alpha_h u - \alpha_h(d+h) \frac{\partial u}{\partial z} + \alpha_h(d+h)' \frac{\partial' u}{\partial z'} + \alpha_h h \frac{\partial u}{\partial x} + \alpha_h h' \frac{\partial' u}{\partial x'} -$$

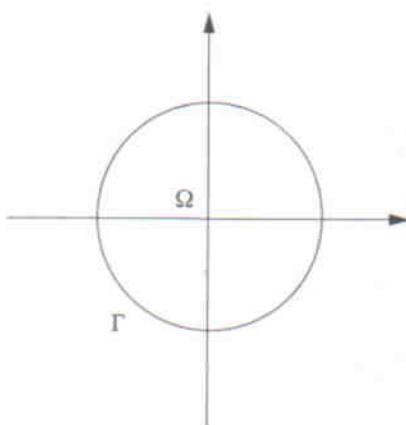
$$+ \alpha_h(d+h) \frac{\partial' u}{\partial z \partial x}$$

### روش تلفیقی

در این روش ابتدا مقدار  $\frac{\partial u}{\partial n}$  را با تقریب درجه دوم بر حسب دو نقطه روی سطح مکعب به طول  $h$  نوشتند، سپس مقادیر این دو نقطه را با تقریب درجه اول بر حسب چهار نقطه حول آن به دست می‌آوریم:

$$- \alpha_v(d+h)h \frac{\partial' u}{\partial z \partial x}$$

که در آن مقادیر  $d$  و  $h$  در شکل ۲ داده شده‌اند و  $c_i$ ‌ها از دستگاه معادلات زیر به دست می‌آینند:

شکل ۳. میدان  $\Omega$ .

در این رابطه  $u$  مقدار جواب در یک نقطه‌ی مشخص در جزء است و  $N_i$  تابعی شکلی است که یک جواب تقریبی از جواب اصلی است که معمولاً به شکل چندجمله‌ی است. به این ترتیب جواب در هر جزء که به صورت تابعی از  $x, y$  باشد به صورت زیر است:

$$u(x, y) = \sum_{i=1}^n N_i(x, y) u_i \quad (5)$$

که تعداد نقاط در جزء است. با داشتن مقادیر جواب در این نقاط، می‌توان جواب را در  $\Omega$  به دست آورد. حال با قراردادن معادله‌ی ۵ در معادله‌ی دیفرانسیلی ۲ خواهیم داشت:

$$\sum_{i=1}^n \left[ \frac{\partial^{\alpha} N_i}{\partial x^{\alpha}} u_i + \frac{\partial^{\alpha} N_i}{\partial y^{\alpha}} u_i \right] = \left[ \sum_{i=1}^n N_i u_i \right]^{\alpha} \quad (6)$$

حال اگر رابطه‌ی اخیر را در  $N$ —تابع شکلی در نقطه‌ی از همان جزء—ضرب کنیم و در محدوده‌ی همان جزء  $\Omega$  انتگرال گیری کنیم، خواهیم داشت:

$$\begin{aligned} & \int \int \left\{ N_j \sum_{i=1}^n \frac{\partial^{\alpha} N_i}{\partial x^{\alpha}} u_i + N_j \sum_{i=1}^n \frac{\partial^{\alpha} N_i}{\partial y^{\alpha}} u_i \right. \\ & \left. - N_j \left[ \sum_{i=1}^n N_i u_i \right]^{\alpha} \right\} dx dy = 0 \end{aligned} \quad (7)$$

به این ترتیب، اگر محدوده‌ی حل شامل  $m$  گره (نقطه) باشد، معادله به وجود می‌آید. به عبارتی رابطه‌ی ۷ برای هر جزء صادق است که اگر در هر جزء  $\Omega$  گره موجود باشد، هر معادله به  $\Omega$  زیر معادله تقسیم می‌شود. اکنون با استفاده از انتگرال جزء به جزء و قضیه‌ی گرین، و نیز با توجه به این نکته که  $N$  دارای مشتق جزئی پیوسته است، خواهیم داشت:

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial n} & \approx \alpha_0 u_0 + \alpha_1 u_1 + \alpha_2 u_2 \Rightarrow \\ \alpha_0 & = \frac{d_2 + 2d_1}{d_1(d_1 + d_2)} \\ \alpha_1 & = -\frac{d_2 + d_1}{d_1 d_2} \\ \alpha_2 & = \frac{d_1}{d_2(d_1 + d_2)} \end{aligned}$$

تقریب درجه اول حول چهار نقطه‌ی جانبی مانند روش اول صورت می‌گیرد. جدول ۱ نتایج حاصل از کاربرد روش تلفیقی برای یک کره را نشان می‌دهد:

جدول ۱. مقادیر به دست آمده از روش تلفیقی برای  $u$ 

مقدار حاصل	$u(x, y, z)$	$z$	$y$	$x$
-0/845	-0/846	-0/9	-0/3	-0/3
-0/9	-0/9	-0/9	-0/3	*
-0/857	-0/854	-0/6	0/3	0/3
-0/227	-0/226	-0/3	-0/3	-0/3
0/427	0/424	*	-0/6	-0/6
-0/188	-0/182	0/3	-0/6	0/6
-0/006	*	*	-0/6	*
0/2988	0/2	0/3	0/9	*
0/7	0/4876	0/742	-0/3	-0/6
-0/446	-0/424	0/3	-0/9	0/316
-0/179	-0/198	0/3	0/3	-0/906
0/7041	0/837	0/6	0/316	0/3
-0/391	-0/385	0/316	0/9	0/3

### حل یک معادله‌ی پواسون غیر خطی

معادله‌ی زیر را در نظر می‌گیریم:

$$\frac{\partial^{\alpha} u}{\partial x^{\alpha}} + \frac{\partial^{\alpha} u}{\partial y^{\alpha}} = y^{\alpha}, \quad 0 < \alpha < 1, \quad (x, y) \in \Omega \quad (3)$$

برای حل معادله‌ی فوق از اجزاء محدود به روش باقی مانده‌های وزنی گالرکین استفاده می‌کنیم، به این ترتیب که برای حل معادله‌ی ۱ در ناحیه‌ی  $\Omega$  که توسط  $\Gamma$  محدود شده است (شکل ۳)، ابتدا محدوده‌ی حل را به اجزاء کوچک تقسیم کرده و جواب را در هر جزء به صورت زیر در نظر می‌گیریم:

$$u = \sum_{i=1}^n N_i u_i \quad (4)$$

$$a_{ij} = \iint_{\Omega^e} \left[ \frac{\partial N_j}{\partial x} \frac{\partial N_i}{\partial x} + \frac{\partial N_j}{\partial y} \frac{\partial N_i}{\partial y} \right] dx dy \quad (11)$$

$$F_j = \iint_{\Omega^e} N_j \left[ \sum_{i=1}^n N_i u_i \right]^a dx dy \quad (12)$$

بعد از آن که معادله  $\sigma$  را برای جزء مورد نظر نوشتیم، باید معادلات مشابه مربوط به گره‌های مشترک را با هم ادغام کنیم تا اثر  $m$  در هر جزء ازین بروزد. به این ترتیب اگر در کل محدوده‌ی حل  $m$  گره وجود داشته باشد، در نهایت  $m$  معادله حاصل می‌شود.

اکنون دو نکته همچنان به قوت خود باقی است: چگونگی حل معادله‌ی جبری غیرخطی، و محاسبه‌یتابع شکلی  $N$  ابتدا به حل معادله‌ی جبری غیرخطی می‌پردازیم.

$$\begin{aligned} & \int_{\Gamma^e} N_j \frac{\partial u}{\partial n} d\Gamma^e - \iint_{\Omega^e} \left\{ \frac{\partial N_j}{\partial x} \sum_{i=1}^n \frac{\partial N_i}{\partial x} u_i \right. \\ & \left. + \frac{\partial N_j}{\partial y} \sum_{i=1}^n \frac{\partial N_i}{\partial y} u_i \right\} dx dy \\ & - \iint_{\Omega^e} N_j \left[ \sum_{i=1}^n N_i u_i \right]^a dx dy = 0 \end{aligned} \quad (13)$$

که  $\frac{\partial u}{\partial n}$  مشتق نرمال بر مرز  $\Gamma$  مربوط به هر جزء است. اکنون برای بررسی جمله‌ی اول به شکل ۴ توجه کنید. اگر معادلات مربوط به دو جزء مجاور را که گره‌های مشترک دارند بنویسیم و معادلات مربوط به هر گره (گره‌ی مشترک دو جزء) را با هم جمع کنیم، چون جمله‌ی اول با قرینه‌ی خود جمع شده، صفر می‌شود و ازین می‌رود.

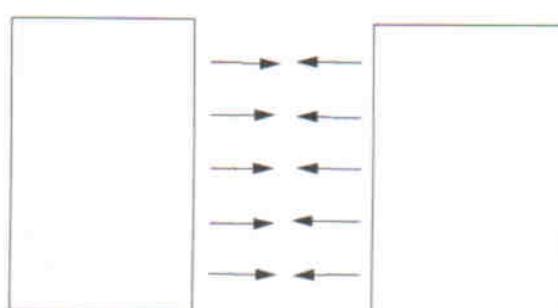
درنتیجه تنها جملات مربوط به مرز خارجی محدوده‌ی اصلی حل باقی می‌مانند. از آنجاکه در روی مرز مقدار  $u$  مشخص است، دیگر احتیاجی به نوشتند معادله بر روی گره‌های مرزی نیست. بنابراین احتیاجی به نوشتند جمله‌ی اول نداریم و معادله‌ی ۸ به شکل زیر نتیجه می‌شود:

$$\begin{aligned} & \iint_{\Omega^e} \left( \frac{\partial N_j}{\partial x} \sum_{i=1}^n \frac{\partial N_i}{\partial x} u_i + \frac{\partial N_j}{\partial y} \sum_{i=1}^n \frac{\partial N_i}{\partial y} u_i \right) dx dy \\ & + \iint_{\Omega^e} N_j \left[ \sum_{i=1}^n N_i u_i \right]^a dx dy = 0 \end{aligned} \quad (14)$$

همانطور که مشاهده می‌شود، از یک معادله‌ی دیفرانسیلی به یک معادله‌ی جبری می‌رسیم که شکل غیرخطی خود را حفظ کرده است. می‌توان معادله‌ی ۹ را به صورت زیر نوشت:

$$a_{ij} u_i = -F_j \quad (15)$$

که در آن  $a_{ij}$  شامل بردار  $u$  در هر جزء و  $F$  نیز به صورت زیر هستند:



شکل ۴. اثر مشتق بر روی مرز جزء‌ها.

$$a_{ij} u_i = -F_j \quad (16)$$

که در آن  $p$  تعداد مرحله‌ی تکرار است و

$$F_j^{p+1} = \iint_{\Omega^e} N_j \left[ \sum_{i=1}^n N_i u_i^{p+1} \right]^a dx dy \quad (17)$$

برای ایجاد یک روند متعادل در مراحل تکرار و ایجاد همگرایی می‌توان از یک ضریب متعادل‌کننده، که تنظیم‌کننده‌ی سرعت و میزان همگرایی است، استفاده کرد. به این ترتیب در هر مرحله از تکرار برای قراردادن مقدار مجھول در جمله‌ی غیر خطی از ترکیبی از مجھول که از مرحله‌ی قبل و مرحله‌ی جدید به دست آمده استفاده می‌شود.

$$\begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 1 & -1 & 1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & 1 & -1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \alpha_1 \\ \alpha_2 \\ \alpha_3 \\ \alpha_4 \end{bmatrix} \quad (18)$$

در نتیجه مقادیر  $\alpha_i$  بر حسب  $u_i$  به دست می آیند. اما در حالت کلی نیز داشتهیم:

$$u = [N_1 \ N_2 \ N_3 \ N_4] \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{bmatrix} \quad (19)$$

که با قراردادن مقادیر  $\alpha_i$  بر حسب  $u_i$  در معادله ۱۶ و مقایسه آن با معادله ۱۹ خواهیم داشت:

$$\begin{aligned} N_1 &= \frac{1}{4}(1-\xi)(1-\eta), & N_2 &= \frac{1}{4}(1+\xi)(1-\eta) \\ N_3 &= \frac{1}{4}(1+\xi)(1+\eta), & N_4 &= \frac{1}{4}(1-\xi)(1+\eta) \end{aligned} \quad (20)$$

به همین ترتیب اگر جزء هشت گرهی انتخاب کنیم، می توان نوشت:

$$u = \alpha_1 + \alpha_2 \xi + \alpha_3 \eta + \alpha_4 \xi \eta \quad (21)$$

که به روشی مشابه می توان هشت تابع وزنی را به دست آورد. با توجه به شماره گذاری گرهها در هر جزء، برای جزء هشت گرهی مطابق شکل ۶ خواهیم داشت:

$$N_1 = \frac{1}{4}(-1 + \xi\eta + \xi^2 + \eta^2 - \xi^2\eta - \xi\eta^2)$$

$$N_2 = \frac{1}{4}(1 - \eta - \xi^2 + \xi^2\eta)$$

$$N_3 = \frac{1}{4}(-1 - \xi\eta + \xi^2 + \eta^2 + \xi^2\eta + \xi\eta^2)$$

$$N_4 = \frac{1}{4}(1 + \eta - \xi^2 - \xi\eta^2)$$

$$N_5 = \frac{1}{4}(-1 - \xi\eta + \xi^2 + \eta^2 + \xi^2\eta + \xi\eta^2)$$

$$N_6 = \frac{1}{4}(1 - \xi - \eta^2 + \xi\eta^2) \quad (22)$$

$$N_7 = \frac{1}{4}(1 + \xi + \eta^2 - \xi\eta^2)$$

**انتگرال گیری عددی**  
از آنجا که تابع شکلی چندجمله‌ای است، می توان با روش عددی گاوس انتگرال دقیق آنها را محاسبه کرد. در روش گاوس با استفاده از

$$F_j^{n+1} = \iint_{\Omega^T} N_j \left[ \sum_{i=1}^n N_i \beta [u_i^{p+1} + u_i^{p-T}] \right]^{\alpha} dx dy \quad (15)$$

که در آن  $\beta$  همان ضریب متعادل‌کننده است و معمولاً مقدار  $5/8$  را برای آن در نظر می‌گیریم. به این ترتیب می‌توان با حل دستگاه جبری خطی شده به صورت تکرار مقادیر جواب،  $u_i$  را برای تمام گره‌ها به دست آورد.

### تابع شکلی

گفته شد که تابع شکلی، صورت ساده و تقریبی از جواب در هر جزء است. در اینجا برای سهولت در انتگرال گیری از شکل چندجمله‌ای آن استفاده می‌کنیم. به همین منظور جزء نشان داده شده در شکل ۵ را در نظر می‌گیریم.

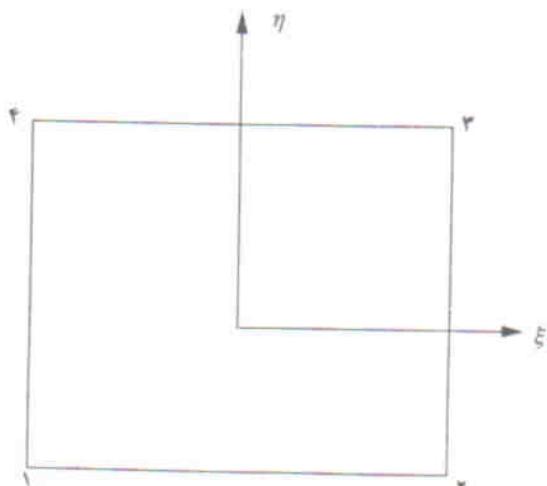
این جزء به شکل مربع به اضلاع ۲ در محور مختصات  $\xi$  و  $\eta$  است که بعد از محاسبه تابع شکلی و انتگرال گیری می‌توان با یک تبدیل آن را به مختصات اصلی  $x$  و  $y$  تبدیل کرد. به این ترتیب تغییرات  $u$  به صورت زیر در نظر گرفته می‌شود:

$$u = \alpha_1 + \alpha_2 \xi + \alpha_3 \eta + \alpha_4 \xi \eta \quad (16)$$

که برای هر چهار گره داریم:

$$\begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & \xi_1 & \eta_1 & \xi_1\eta_1 \\ 1 & \xi_2 & \eta_2 & \xi_2\eta_2 \\ 1 & \xi_3 & \eta_3 & \xi_3\eta_3 \\ 1 & \xi_4 & \eta_4 & \xi_4\eta_4 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \alpha_1 \\ \alpha_2 \\ \alpha_3 \\ \alpha_4 \end{bmatrix} \quad (17)$$

و با توجه به مختصات  $(\xi, \eta)$  و جزء مربع شکل به اضلاع ۲:



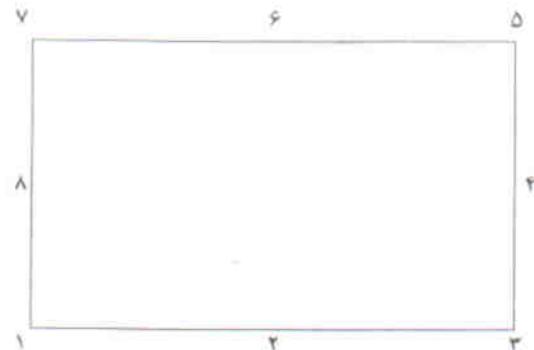
شکل ۵. جزء خطی چهار گرهی.

$$I = \int_{-1}^{+1} \int_{-1}^{+1} F(\xi, \eta) d\xi d\eta \quad (23)$$

اگر  $F$  نسبت به  $\xi$  و  $\eta$  از درجه‌ی  $1 - 2m$  باشد با در نظر گرفتن به عنوان تقطه‌ی گاوی در جهت  $y, x, z$  بین  $-1$  تا  $1$  می‌توان نوشت:

$$I = \sum_{j=1}^m \sum_{i=1}^m a_j a_i F(\xi_i, \eta_j) \quad (24)$$

که در آن  $\xi_i$  و  $\eta_j$  نقاط گاوی و  $a_j$  و  $a_i$  مقادیر وزنی ارانه شده در جدول ۲ هستند. به این ترتیب با استفاده از سه نقطه‌ی گاوی می‌توان انتگرال دقیق یک چندجمله‌ی درجه‌ی ۵ را محاسبه کرد.



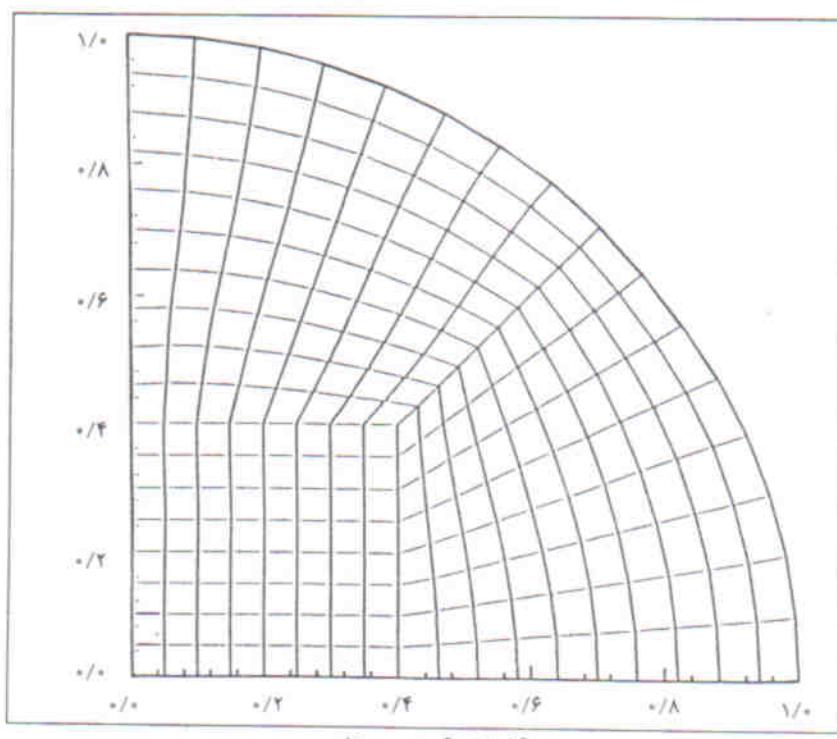
شکل ۶: جزء هشت گره‌ی.

جدول ۲: مقادیر حاصل از روش گاوس

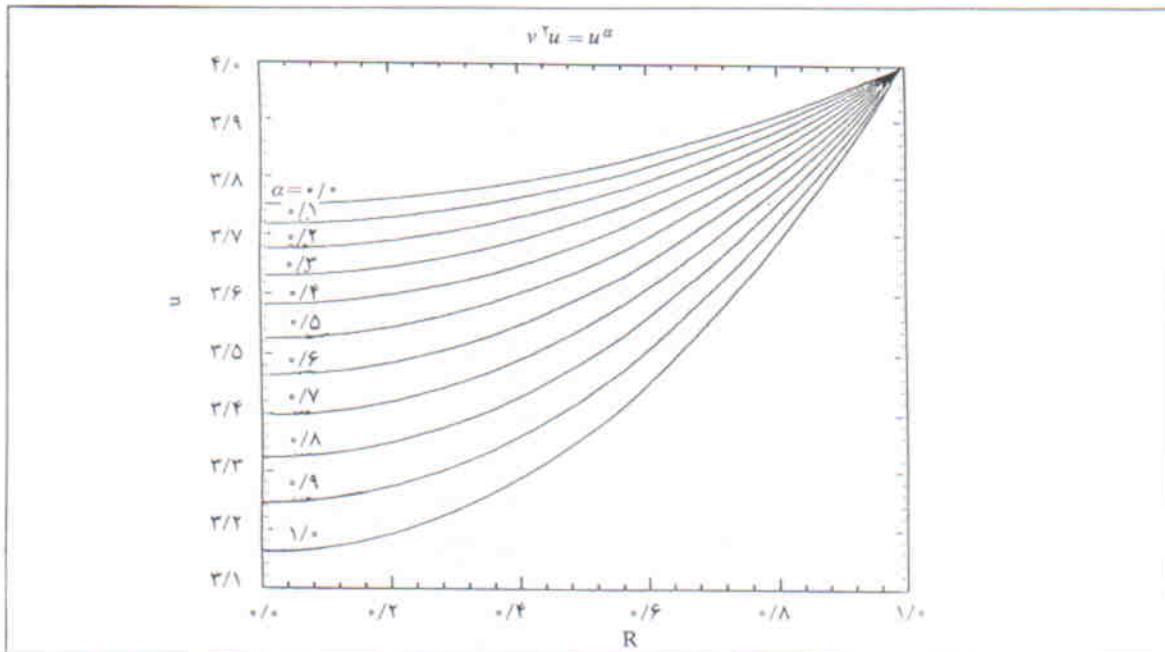
$m$	$i$	$a_i$	$\xi$	$\eta$
2	1	1	$-1/\sqrt{3}$	
	2	1	$1/\sqrt{3}$	
3	1	$5/9$	$-\sqrt{0/6}$	
	2	$8/9$	+	
	3	$5/9$	$\sqrt{0/6}$	

حل مسئله  
با توجه به نظریه‌ی گفته شده، اکنون به کمک یک برنامه‌ی رایانه‌ی معادله‌ی ۳ را در ناحیه‌ی دایره‌ی شکل ۲ حل می‌کنیم. از آنجاکه شکل متقارن است، برای حل ربع آن رادر نظر می‌گیریم. طبق شیوه‌ی ایجاد شده برای حل که در شکل ۷ نشان داده شده از اجزاء هشت‌گره‌ی استفاده شده است. برنامه برای  $\alpha$ ‌های بین صفر تا  $1$  با گام‌های  $1/10$  اجرا شده و نتایج در شکل ۸ اaranه شده است. مراحل تکرار برای حل کمتر از  $10$  مرحله است و این نشانگر همگرایی مناسب است. دقت و معیار همگرایی برای حل نیز به میزان  $10^{-4}$  می‌باشد. نتایج برای  $\frac{1}{2}$  به طور جداگانه، در شکل ۹ مشاهده می‌شود.

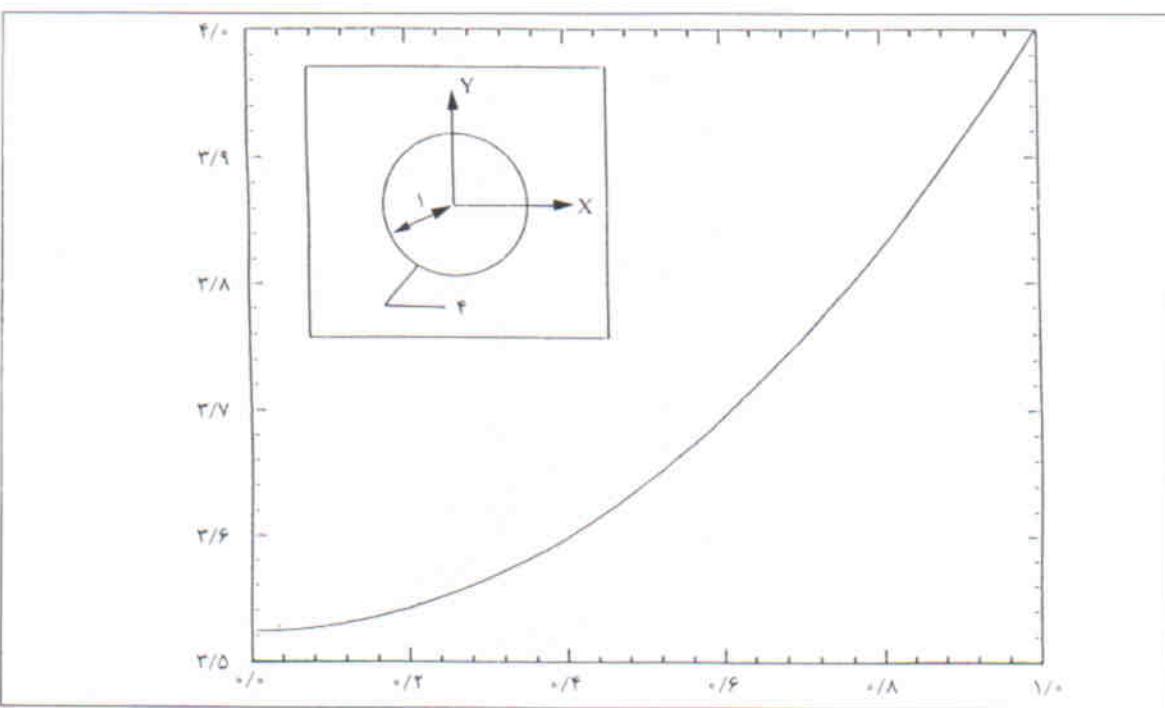
یک سری مقادیر وزنی، و با داشتنتابع شکلی مقدار مقدار دقیق انتگرال را محاسبه می‌کنیم. اگر به فرض بخواهیم در یک جزء مربع شکل به اضلاع ۲ از  $(\xi, \eta)$  انتگرال گیری کنیم، خواهیم داشت:



شکل ۷: شبکه‌بندی مسئله.



شکل ۸. نتایج حل عددی برای  $1 \leq \alpha \leq 10$



شکل ۹. نتایج عددی برای  $\alpha = \frac{1}{2}$

### نتیجه گیری

$$\frac{\partial u}{\partial n} = \sum_{n=1}^N a_n u_n$$

نتیجه گیری کلی به دست آمده از این مسئله، حاکمی از آن است که در

حالت خطی از روش تلفیقی تفاضل محدود بهتر از روش های دیگر

می توان به جواب رسید. به عبارت دیگر، در حل مسئله پواسون

محاسبه کنیم به جواب حقیقی نزدیک تر خواهیم بود. این در حالی است که در مسئله غیر خطی روش تقریب درجه اول، مسئله را خطی اگر به جای محاسبه  $\frac{\partial u}{\partial n}$  از روش تقریب درجه اول، مسئله را دست خواهد داد.

از روش دقیق:

3. Mitchell, A.R., "finite element method for biharmonic equations", *Computers and Math. Appl.*, **5**, pp.321-325 (1979).
4. Mitchell, A.R. and Griffiths, D.F., *The Finite Difference Method in Partial Differential Equations*, John Wiley (1980).
5. Zienkiewicz, O.C. and Morgan, K., *Finite Elements and Approximations*, John Wiley (1983).
6. Thomas, J.R. Huges, *The Finite Element Method-Linear Static and Dynamic Finite Element Analysis*, Prentice Hall (1987).
7. Yosida, K., *Functional Analysis*, Springer Verlag (1971).

پانوشت‌ها

1. Neumann's boundary value problem
2. boundary conditions
3. Laplace-Poisson equations
4. Poissons equation

منابع

1. Greenspan, *Introductory Numerical Analysis of Elliptic Boundary Value Problems* Harper and Row, N.Y.(1965).
2. Wait, R. and Mitchell, A.R., *Finite Element Analysis and Applications*, John Wiley (1985).