بسم الله الرحمن الرحيم

پروژه ایرودینامیک

بهار ۹۷

دينا سلطاني تهراني ٩٥٢٩٠٣٣ -- مينا صالحي مرني ٩٥٢٩٠٤٠ - نسيم فلاحي آرزودار ٩٥٢٩٤٣٢

مقدمه

به طور کلی روش های به دست آوردن نیروهای پسا و برا در ایرودینامیک و طراحی سازه های هوایی از مسائل کاربردی در صنعت هوافضا بوده و هست. معادلاتی که برای به د ست آوردن این نیروها استفاده می شود در حالت کلی معادلات معروف به ناویر –ا ستوکس ا ست که از نوع معادلات دیفران سیل جزئی ه ستند و حل انها ب سیار مشکل خواهد بود. امروزه نرم افزارهای تجاری مانند فلوئنت و CFX به راحتی این pde ها را حل کرده و نتایج را به دقت ارائه می دهند ولی در نسل های پیش از این نرم افزارها همه محا سبات به صورت د ستی، تجربی و یا نهایتا به کمک نرم افزارهای ابتدایی مثل x-foil انجام می شد. هدف از این پژوهش استفاده از این روش ها و مقایسه نتایج آنها است.

معرفي اوليه

پنل متد از جله روش های عددی حل معادلات مبتنی بر سطح است که از آن برای تحلیل جریان های نیوتونی غیر لزج و غیر چرخ شی در اطراف ابزارهای پرنده در سرعت های مادون صوت یا مافوق صوت ا ستفاده می شود. ابزارهای کاربر در این روش عبارت اند از: (۱) صفحه های تختی که با تعداد معین بدنه را مدا سازی میکنند و روی این صفحه ها سه نوع توزیع تئوریک چشمه ، چاه و گردابه آزادمی تواند قرار دا شته با شد. (۲) شرایط مرزی مختلفی که بسته به مسئله می توانند طرح و استفاده شوند. در حال حا ضر کدهای پنل متد تنها کدهایی هستند که به صورت گسترده و بعد از نرم افزارهای پیشرفته تجاری برای مدلسازی هندسه های پیچیده و موارد خاص توسعه یافته اند. به کمک این کدها و ترکیب انها با برخی از همین نرم افزار های جدید، حل ناحیه گذرای جریان امکان پذیر شده است که پیشرفت مهمی به شمار میرود. نتایج حاصل از این حل ها با دقت خوبی بسته به نوع مسئله تعیین میشود ولی به طور

کلی این روش ها فوایدی دارند که هنوز استفاده از انها در بسیاری از موارد به لحاظ سرعت و حجم محا سباتی بر نرم افزارهای تجاری ترجیح داده میشود. این نوشتار خلاصه ای از مزایا و معایب این روش ارائه میدهد.

توضیح نمادهای استفاده شده

Cp = فریب پسا

 γ = (vortex strength)قدرت گردابه

 $c = \int dt$

 $\alpha = \alpha$

 $\Psi = (stream function)$ تابع جریان

 Φ = تابع پتانسیل جریان

Q = (source,sink strength)قدرت چشمه و چاه

 $\sigma = (\text{source,sink})$ چاه و چشمه برروی پانل ها

A =ماتریس ضرایب

b = معادله ضرایب سمت راست معادله

 C_l = آ ضریب برآ

شرح محاسباتي روش

ابتدا بدنه ایرفویل به n پنل (n+1) نقطه تقسیم شده روی هر پنل یک توضیع پیوسته از منبع و گردابه است که در طول پنل ثابت می باشد ولی قدرت منبع از پنل به پنلی دیگر متفاوت است.

تقسیم بندی پنل های ایرفول را می توان با توابع گوناگون انجام داد. که یکی از اون توابع به شکل زیر است:

$$\frac{x}{c} = \frac{1}{2}(\cos\varphi + 1)$$
 $\varphi = [0, 2\pi]$
 $\frac{x}{c} = [0, 1]_{bottom} \& [0, 1]_{top}$

برای ساختن خطوط جریان اصلی روی بدنه ایرفول از توزیع پیوسته ی چشمه و چاه بر روی هر پنل استفاده می شود برای تولید نیروی لیفت از توزیع گردابه استفاده می شود که بر روی پنل ها ثابت است.

در حال حاضر مسئله دارای N+1 مجهول است که نیاز به N+1 معادله است.

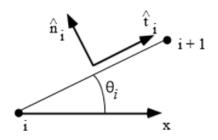
- ۱) بدنه به عنوان یک خط جریان در نظر گرفته شده است پس سرعت عمود بر آن باید صفر با شد بنابراین سرعت عمود بر هر پنل باید صفر شود. (V_i . N) با این کار N معادله به وجود می آید.
- ۲) با استفاده از شرط کاته معادله ی N+1 را به دست می آید ، بدین صورت که سرعت در نزدیکی لبه فرار در بالا و پایین ایرفول با هم برابر باشد.

برای راحتی در محاسبات فرض شده است که سرعت در وسط هر پنل حساب شود که به آن نقطه کنترل (control)می گویند

سرعتی که روی هر پنل وجود دارد عبارت اند از: سرعت جریان آزاد – سرعت القایی تو سط همه پنل ها (چشمه –

چاه – گردابه) و سرعت القایی خود پنل روی خودش.

برای بدست آوردن معادلات روی هر پنل به دلیل مسطح بودن یک دستگاه مختصات محلی تعریف می شود برای این دستگاه طبق اشکال زیر خواهیم داشت که:



سرعت برای جریان آزاد:

$$\Psi = U_{\infty}y - V_{\infty}x + cost$$

$$u = \ U_{\infty} = U cos \alpha \quad \& \quad v = \ V_{\infty} = U sin \alpha$$

سرعت برای چشمه :

$$\phi = \frac{Q}{2\pi} ln \, r$$

سرعت برای گردابه:

$$\psi = \frac{\Gamma}{2\pi} ln \, r$$

برای یک نقطه ی دلخواه p سرعت القایی هر پنل را محا سبه کرده و سپس نقطه ی p را به پنل مورد نظر نسبت می دهیم.

زاویه ی هر پنل با محور مختصات اصلی را با θ_i نمایش می دهیم.

حال فرض می کنیم می خواهیم تاثیر پنلiام را در نقطه ی p ببینیم و سرعت ها را در این نقطه به دست آوریم.

$$\phi = \frac{Q}{2\pi} Ln(r) \xrightarrow{g_{obs}} \varphi_{s_{pi}} = \int_{i}^{i+1} \frac{\sigma_{j}}{2\pi} Ln(r_{pi}) d\xi_{i}$$

فاصله ی پنل i ام را از نقطه ی فرضی p به دست می آوریم.

$$r_{pi} = \sqrt{\left(\,\xi_p -\,\xi_i\,\right)^2 + \left(\eta_p - \eta_i\right)^2} \ \stackrel{\eta_i = 0}{\longrightarrow} r_{pi} = \sqrt{\left(\,\xi_p -\,\xi_i\,\right)^2 + \left(\eta_p\right)^2}$$

در رابطه ی $\phi_{s_{ni}}$ قرار می دهیم.

$$\begin{split} \phi_{s_{pi}} &= \int_{0}^{L_{i}} \frac{\sigma_{i}}{4\pi} Ln \left(\left(\xi_{p} - \xi_{i} \right)^{2} + \left(\eta_{p} \right)^{2} \right) d\xi_{i} \\ \xrightarrow{\sigma_{i} = cost} & \phi_{s_{pi}} = \frac{\sigma_{i}}{4\pi} \int_{0}^{L_{i}} Ln \left(\left(\xi_{p} - \xi_{i} \right)^{2} + \left(\eta_{p} \right)^{2} \right) d\xi_{i} \end{split}$$

$$\begin{split} U_{\xi_{\mathrm{p}i}} &= \frac{\partial \phi_{s_{\mathrm{p}i}}}{\partial \xi_{\mathrm{p}}} \\ U_{\eta_{\mathrm{p}i}} &= \frac{\partial \phi_{s_{\mathrm{p}i}}}{\partial \eta_{\mathrm{p}}} \end{split} \qquad \rightarrow \qquad \begin{cases} U_{\xi_{\mathrm{p}i}} &= \frac{\sigma_{i}}{4\pi} \int_{0}^{L_{i}} \frac{2\left(\xi_{p} - \xi_{i}\right)}{\left(\xi_{p} - \xi_{i}\right)^{2} + \left(\eta_{p}\right)^{2}} d\xi_{i} \\ U_{\eta_{\mathrm{p}i}} &= \frac{\sigma_{i}}{4\pi} \int_{0}^{L_{i}} \frac{2\left(\eta_{p}\right)}{\left(\xi_{p} - \xi_{i}\right)^{2} + \left(\eta_{p}\right)^{2}} d\xi_{i} \end{cases} \end{split}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} U_{\xi_{pi}} = \frac{\sigma_i}{2\pi} \left[Ln(r_{p_i}) \right]_0^{L_i} \\ U_{\eta_{pi}} = \frac{\sigma_i}{2\pi} \left[\upsilon_{pi} \right]_0^{L_i} \end{cases}$$

سرعت القای هر پنل در وسط خودش:

: نقطه p را به وسط خود پنل انتقال می دهیم حال داریم

 $\left(\xi_{p}\,,\eta_{p}\right)=(\frac{L_{i}}{2}\,,0)$ داریم: control point برای نقطه ی

بنابراین:

$$U_{\xi_{pi}}\left(\frac{L_i}{2}\right) = 0$$

$$U_{\eta_{pi}} = \frac{\sigma_i}{4\pi} \left[\upsilon_{pi} \right]_0^{L_i}$$

 $-rac{\sigma_i}{2}$ حال برای محاسبه ی $U_{\eta_{pi}}$ اگر از سمت بالا به و سط پنل نزدیک شویم برابر $\frac{\sigma_i}{2}$ و اگر از پایین نزدیک شویم برابر خواهد شد.

اول پنل i+1 آخر پنل i ام ا ست پس می توانیم به جای $r_{p_i}(L_i)$ از $r_{p_i}(L_i)$ استفاده کنیم و همچنین می توانیم به جای $v_{p_i+1}(0)$ از $v_{p_i+1}(0)$ استفاده کنیم که دارای خطا می باشد ولی چون پنل ها را کوچک فرض می کنیم خطا بسیار کم است.

و در آخر داریم:

$$\begin{split} &U_{\xi_{pi}} = \, \frac{\sigma_i}{2\pi} \left[Ln \left(\frac{r_{p_i}(0)}{r_{p_{i+1}}(0)} \right) \right] \\ &U_{\eta_{pi}} = \, \frac{\sigma_i}{2\pi} \left[\upsilon_{pi+1}(0) - \, \upsilon_{pi}(0) \right] \end{split} \label{eq:energy_point}$$

حال برای جریان vortex داریم:

$$\Psi = \frac{\Gamma}{2\pi} Ln(r) \ \Rightarrow \ \Psi_{pi} = \ \int_{i}^{i+1} \frac{\Gamma \left(r_{pi}\right)}{2\pi} Ln(r_{pi}) d\xi_{i}$$

برای محاسبه ی r_{p_i} داریم:

$$r_{p_i} = \sqrt{\left(\,\xi_p -\,\xi_i\right)^2 + \left(\eta_p - \eta_i\right)^2} \ \stackrel{\eta_i = 0}{\longrightarrow} r_{p_i} = \sqrt{\left(\,\xi_p -\,\xi_i\right)^2 + \left(\eta_p\right)^2}$$

با جایگذاری r_{p_i} در Ψ و انجام مراحل :

$$\begin{cases} U_{\eta_{\mathrm{pi}}} = \frac{\Gamma}{2\pi} \left[Ln(r_{p_{\mathrm{i}}}) \right] \frac{L_{\mathrm{i}}}{0} \\ U_{\xi_{\mathrm{pi}}} = \frac{\Gamma}{2\pi} \left[\upsilon_{\mathrm{pi}} \right] \frac{L_{\mathrm{i}}}{0} \end{cases}$$

و مانند چشمه داریم

$$\begin{cases} U_{\eta_{pi}} = \frac{\Gamma}{2\pi} \left[Ln \left(\frac{r_{p_{i+1}}(0)}{r_{p_{i}}(0)} \right) \right] \\ U_{\xi_{pi}} = \frac{\Gamma}{2\pi} \left[\upsilon_{pi+1}(0) - \upsilon_{pi}(0) \right] \end{cases}$$

سرعتى كه ينل در وسط خود القا مي كند:

$$\begin{cases} U_{\eta_{\mathrm{pi}}}(\frac{L_{i}}{2}\text{ , 0})=0\\ U_{\xi_{\mathrm{pi}}}(\frac{L_{i}}{2}\text{ , 0})=\pm\frac{\Gamma}{2\pi} \end{cases}$$

سرعت هایی که به دست آمده در راستای ξ و راستای η هر پنل است باید آن ها را در راستای χ و اصلی به دست آورید تا بتوانید با هم جمع کنید :

$$\begin{cases} U_{s_{pi}} = U_{s_{\xi_{pi}}} \cos(\theta_{i}) - U_{s_{\eta_{pi}}} \sin(\theta_{i}) \\ V_{s_{pi}} = U_{s_{\xi_{pi}}} \sin(\theta_{i}) + U_{s_{\eta_{pi}}} \cos(\theta_{i}) \\ U_{v_{pi}} = U_{v_{\xi_{pi}}} \cos(\theta_{i}) - U_{v_{\eta_{pi}}} \sin(\theta_{i}) \\ V_{v_{pi}} = U_{v_{\xi_{pi}}} \sin(\theta_{i}) + U_{v_{\eta_{pi}}} \cos(\theta_{i}) \end{cases}$$

حال نقطه ی p را به وسط پنل j ام انتقال می دهیم و نوشتار را به صورت زیر در می آوریم :

$$\begin{cases} U_{s_{ii}} = U_{s_{\xi_{ij}}}\cos(\theta_i) - U_{s_{\eta_{ij}}}\sin(\theta_i) \\ V_{s_{ii}} = U_{s_{\xi_{ij}}}\sin(\theta_i) + U_{s_{\eta_{ij}}}\cos(\theta_i) \\ U_{v_{ii}} = U_{v_{\xi_{ij}}}\cos(\theta_i) - U_{v_{\eta_{ij}}}\sin(\theta_i) \\ V_{v_{ii}} = U_{v_{\xi_{ij}}}\sin(\theta_i) + U_{v_{\eta_{ij}}}\cos(\theta_i) \end{cases}$$

برای control point هر پنل می توان نوشت:

$$V_{i} = \left[U_{\infty} + \sum_{i=1}^{N} U_{s_{ij}} + \sum_{i=1}^{N} U_{v_{ij}}\right] \hat{i} + \left[V_{\infty} + \sum_{i=1}^{N} V_{s_{ij}} + \sum_{i=1}^{N} V_{v_{ij}}\right] \hat{i}$$

بردار نرمال و مماسی هر پنل در دستگاه مختصات اصلی به صورت زیر می باشد:

$$\begin{cases} n_i = -\sin(\theta_i) \,\hat{\imath} + \cos(\theta_i) \hat{\imath} \\ t_i = \cos(\theta_i) \,\hat{\imath} + \sin(\theta_i) \,\hat{\imath} \end{cases}$$

براساس آنچه که قبلا بیان شد دارای N+1 مجهول هستیم که برای به دست آوردن آن ها باید N+1 معادله بسازیم که N+1 معادله آن از رابطه ی زیر به دست می آید :

بدنه ای که ما داریم خود یک stream line است پس سرعت عمود بر آن صفر است پس:

 V_i . $n_i = 0$

$$\overset{\text{\tiny uv}}{\to} \left[U_{\infty} + \sum_{i=1}^{N} U_{s_{ij}} + \sum_{i=1}^{N} U_{v_{ij}} \right] (-\sin(\theta_{i})) \hat{\imath} + \left[V_{\infty} + \sum_{i=1}^{N} V_{s_{ij}} + \sum_{i=1}^{N} V_{v_{ij}} \right] (\cos(\theta_{i})) \hat{\imath} = 0$$

چون N پنل داریم پس N معادله به شکل بالا به دست می آید که پس از ساده سازی میتوان به شکل زیر نشان داد :

$$\sum_{i=1}^{N} A_{i,j} \sigma_i + A_{i,N+1} \Gamma = b_i$$

معادله ی N+1 ام از شرط Kutta به دست می آید.یکی از پیامد های شرط کاته این بود که سرعت مماسی در نزدیکی TE در دو طرف ایرفویل با هم بربر است :

$$U_1 \cos(\theta_1) + V_1 \sin(\theta_1) = -U_N \cos(\theta_N) - V_N \sin(\theta_N)$$

که با ساده سازی و جایگذاری به فرمت زیر در می آید:

$$\sum_{i=1}^{N} A_{N+1,i} \sigma_i + A_{N+1,N+1} \Gamma = b_{N+1}$$

حال با اضافه کردن این معادله به $\,N\,$ معادله ی قبلی ماتریس زیر به وجود می آید :

$$\begin{bmatrix} A_{11} & \cdots & A_{1,N+1} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{N+1,1} & \cdots & A_{N+1,N+1} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \sigma_1 \\ \vdots \\ \Gamma \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} b_1 \\ \vdots \\ b_{N+1} \end{bmatrix}$$

با حل دستگاه بالا $\sigma_1, \dots, \sigma_N$ به دست می آید.

نیروی لیفت از ۲ حالت بدست می اید

دال می توان C_p , Lift , C_l را از روابط زیر به دست آورد :

$$C_p = 1 - \frac{V^2}{U_{\infty}^2}$$

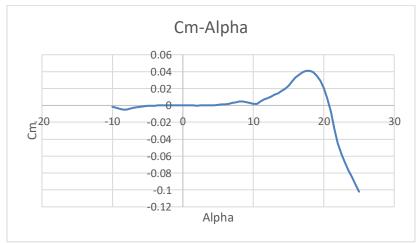
$$L = \rho U_{\infty} \Gamma$$

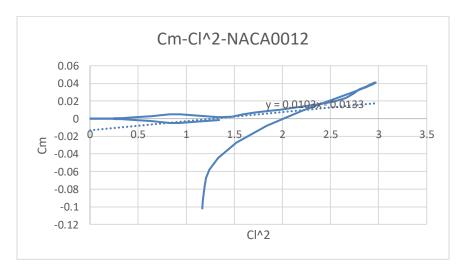
$$C_{l} = \frac{2\Gamma}{U_{\infty}c}$$

در زیر داده های به دست آمده به صورت نمودار ارائه شده است که توضیح هر کدام در زیر آن آمده است:

• NACA 0012 - plots

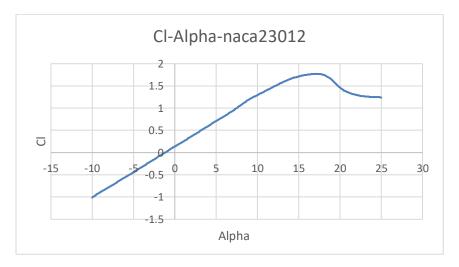


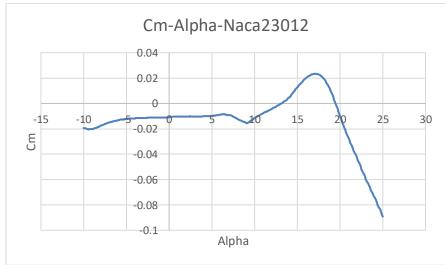


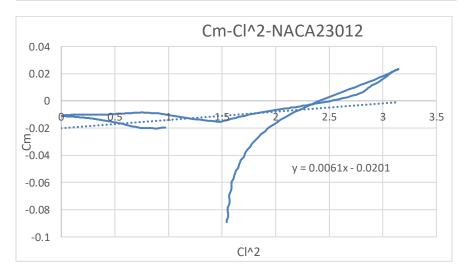


Re = 6e6 M=0.2

NACA 23012

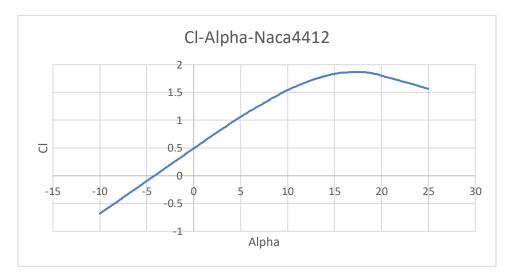


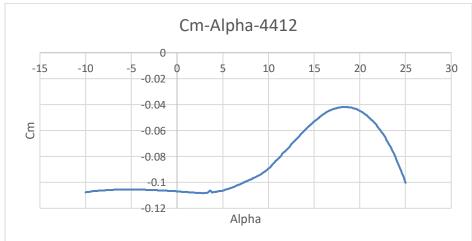


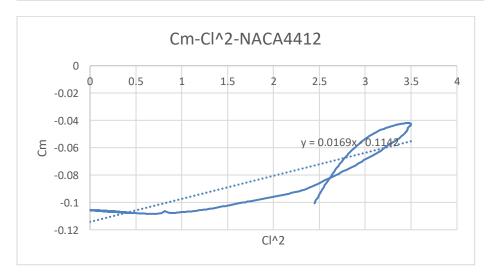


Re = 5e6 M=0.2

NACA 4412

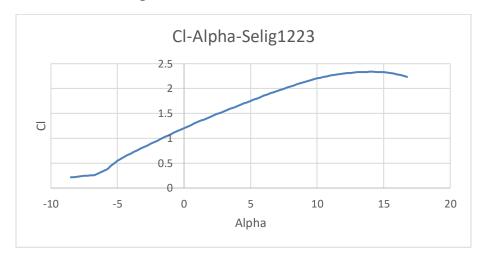


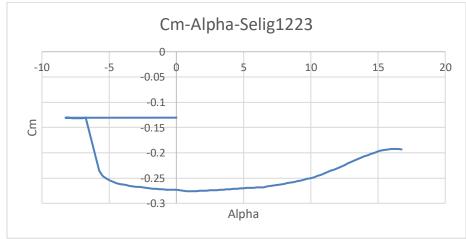


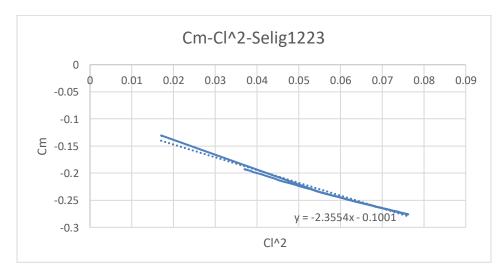


Re = 5e6 M=0.2

• Selig-s1223







Re=1e6, M=0.2

