

تنش‌های غشائی پوسته‌های چندین دهانه

بشکل سهموی بیضوی^(۱) [۱]*

نوشته

محمد حسین کاشانی ثابت

PH.D.

دانشیار مقاومت مصالح دانشکده فنی

۱- محورها، مختصات هندسی پوسته‌ها و بارگذاری:

چون پوسته‌های بشکل سهموی بیضوی با محیط مربع مستطیلی عموماً در عمل کاربردهای بسیاری دارد، از اینرو در این مقاله چنین پوسته‌هایی را که بدانه متعدد باشد بمبنای نظریه غشائی گنبد‌ها مورد بررسی قرار می‌دهیم.

محورهای مختصات x ، y و z در شکل‌های ۱ و ۲ نموده شده است.

فرض می‌کنیم که شکل میانگین صفحه بمعادله زیر باشد:

$$(۱) \quad z = \frac{x^2}{h_1} + \frac{y^2}{h_2}$$

برای سهولت در محاسبات آتی، علامتهای زیر را قائل می‌شویم:

$$(۲) \quad \frac{1}{h_1} = \frac{\alpha}{h} \quad , \quad \frac{1}{h_2} = \frac{\beta}{h}$$

معادله (۱) را با بکار بردن علامتهای (۲ الف و ب) در آن بصورت زیر میتوان نوشت:

$$(۳) \quad z = \frac{\alpha x^2 + \beta y^2}{h}$$

از معادله (۳) استنباط می‌گردد که اگر این سطح را با صفحه $z_1 = z$ قطع کنیم بیضی‌ای بدست خواهد آمد.

Elliptic Paraboloid - ۱

* - عدد داخل ابروها معرف نمره هر مرجع در فهرست مرجع‌ها میباشد.

همچنین اگر این سطح را با صفحه $x_1 = x$ یا $y_1 = y$ قطع کنیم دوسهمی بدست میآید. در حالت خاص که $\beta = \alpha$ باشد شکل میانگین پوسته یک سهمی دوار خواهد بود یعنی:

$$z = \frac{\alpha x^2 + \alpha y^2}{h'}$$

اگر بجای $\frac{\alpha}{h'}$ عدد h را قرار دهیم پس معادله یک سهمی دوار بصورت:

$$(4) \quad z = \frac{x^2 + y^2}{h}$$

خواهد بود.

در بحث آینده فرض میکنیم که درازای دهانه های پوسته یکسان و بار وارد بر آن بترتیب زیر باشد:

$$(5 \text{ الف و ب}) \quad \bar{P}_x = \bar{P}_y = 0, \quad \bar{P}_z = p = \text{ثابت}$$

که در آن \bar{P}_x ، \bar{P}_y و \bar{P}_z عبارت از مؤلفه های نیروهای خارجی در امتداد x ، y ، z که مؤثر بر واحد سطح تصویر افقی سطح میانگین باشد، خواهد بود.

۲- تابع تنش و نیروهای پوسته ای:

باعتبار معادله های (5 الف و ب) در معادله های (4 الف و ب) مقاله سابق اینجانب منتشر شده

در شماره دهم مجله دانشکده فنی خواهیم داشت:

$$(6 \text{ الف و ب}) \quad \bar{N}_x = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2}, \quad \bar{N}_y = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2}$$

معادله (4 ج) مقاله سابق اینجانب تغییر نکرده و بصورت زیر نوشته خواهد شد.

$$(6 ج) \quad \bar{N}_{xy} = -\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x \partial y}$$

بطوریکه در مقاله گذشته اینجانب ذکر شد، مؤلفه های نیروهای غشائی در واحد طول افقی dx یا

dy تصویر افقی عنصر پوسته را بترتیب با \bar{N}_x ، \bar{N}_{xy} ، \bar{N}_y ، \bar{N}_{xy} ، \bar{N}_{yx} ، \bar{N}_{xy} که دیدیم و دیدیم که $\bar{N}_{yx} = \bar{N}_{xy}$ میباشد.

اگر بجای \bar{P}_x ، \bar{P}_y ، \bar{P}_z از معادله های (5 الف و ب) در معادله (6) مقاله سابق اینجانب قرار

دهیم و توجه کنیم که:

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = 0$$

است، خواهیم داشت:

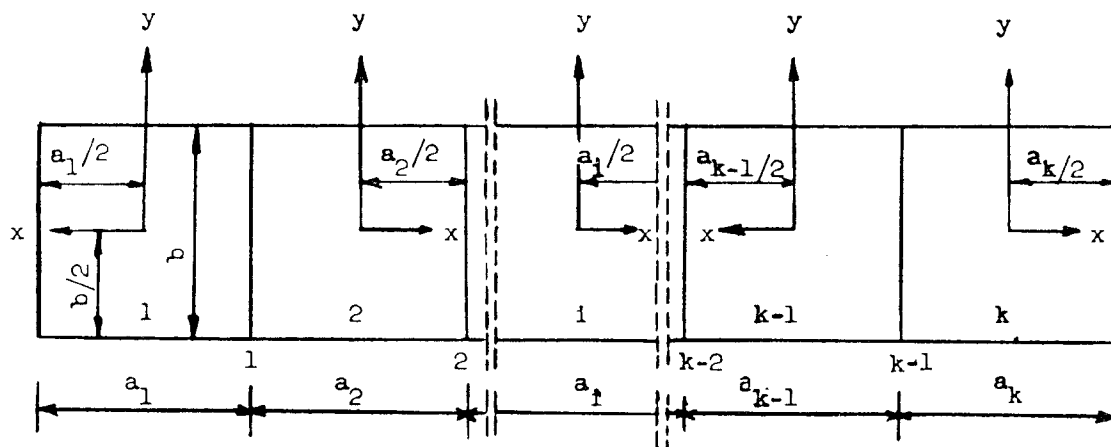
$$(7) \quad \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = -p$$

از معادله (7)، $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}$ ، $\frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$ بشرح زیر میباشد:

$$(\text{الف و ب}) \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = \frac{\gamma \alpha}{h}, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = \frac{\gamma \beta}{h}$$

با بکار بردن معادله‌های (الف و ب) در معادله (ص)، معادله دیفرانسیل با مشتق جزئی ناهمگن زیر بدست می‌آید:

$$\beta \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \alpha \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} = -\frac{ph}{\gamma}$$

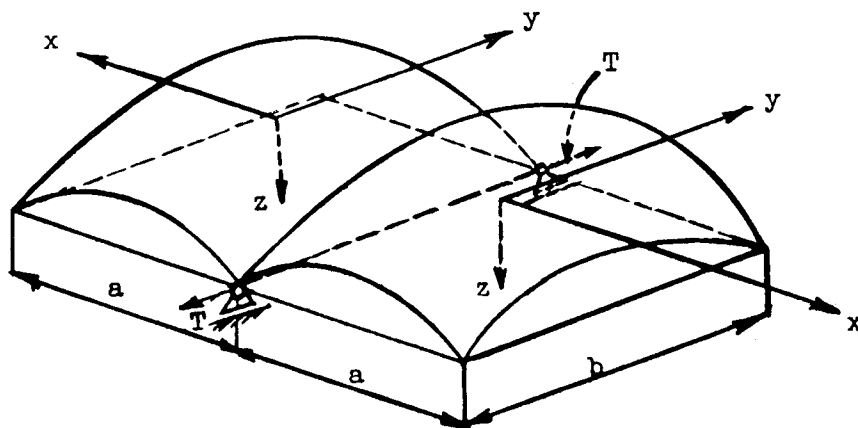


شکل ۱- پوسته بادخانه‌های مکرر و محورهای مختصات

چون $\alpha \neq 0$ است، پس اگر طرفین این معادله را بر α تقسیم کنیم خواهیم داشت:

$$(۹) \quad \frac{\beta}{\alpha} \cdot \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} = -\frac{ph}{\gamma \alpha}$$

این معادله دیفرانسیل با مشتق جزئی، خطی، ناهمگن، باضرایب ثابت، واز رسته دوم میباشد. این معادله



شکل ۲- پوسته با دودخانه برابر

دیفرانسیل را میتوان حل کرد و با رعایت شرایط حدی مناسبی (بمعادله‌های ۲ مقاله سابق اینجانب در مجله شماره ۱، دانشکده فنی مراجعه شود)، جواب آنرا کاملاً مشخص نمود.

۳- شرایط حدی :

فرض میکنیم که لبه های خارجی پوسته های سراسری با دیافراگمهای برشی محکم و سفت شده و در تکیه گاههای وسط برقوس های نازکی قرار داشته باشد، شکل (۱)؛ لذا شرایط حدی زیر را خواهیم داشت:

$$\text{الف - بازای } x = \frac{a_i}{\gamma} = \bar{N}_x ; \text{ بالنتیجه } \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} = 0 \text{ برای } i = 1, k$$

$$\text{ب - بازای } y = \pm \frac{b}{\gamma} = \bar{N}_y ; \text{ بالنتیجه } \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} = 0$$

برای لبه های چهارم دهانه های کناری باید گفت چون این اضلاع بر قوسهای نازکی تکیه دارد پس این قوسها باید فارغ و آزاد از لنگر خمشی بوده و جمع جبری مؤلفه نیروهای پوسته ای که عمود بر سطح جانبی این قوسها است صفر باشد [۲]. باضافه در دولبه مقابل هر دهانه وسطی پوسته های سراسری که متصل بدو قوس نازک است، باید همین شرط صادق باشد.

۴- حل معادله دیفرانسیل :

اگر قسمت متجانس معادله (۹) را در نظر گرفته و متغیرها را از یکدیگر بطریقی زیر جدا کنیم [۳، ۴، ۵]،

$$(10) \quad \Phi(x, y) = X(x) \cdot Y(y)$$

قسمت متجانس معادله دیفرانسیل (۹) بصورت زیر نوشته خواهد شد :

$$(11) \quad \frac{\beta}{\alpha} \cdot \frac{X''(x)}{X} + \frac{Y''(y)}{Y} = 0$$

چون جمله اول معادله (۱۱) مستقل از y و جمله دوم آن مستقل از x میباشد، پس هر یک از این دو بایستی برابر مقدار ثابتی باشد یعنی :

$$(12) \quad -\frac{\beta}{\alpha} \cdot \frac{X''}{X} = \frac{Y''}{Y} = \text{مقداری ثابت} = -\lambda$$

معادله (۱۲) منجر بدو معادله دیفرانسیل معمولی (هریک بایک متغیر مطلق) میگردد. با توجه بتقارن پوسته بالنسبه بمحور x و شرایط حدی (ب)، و ملاحظه رسته معادله دیفرانسیل،

$$\text{لازم میآید که در طول لبه های } y = \pm \frac{b}{\gamma}, \Phi = 0 \text{ باشد.}$$

این شرط حدی و معادله (۱۲) معادله های زیر را نتیجه میدهد :

$$(13) \text{ الف و ب) } \begin{cases} Y'' + \lambda^2 Y = 0 \\ Y \left(y = \pm \frac{b}{\gamma} \right) = 0 \end{cases}$$

$$(14) \quad \frac{\beta}{\alpha} X'' - \lambda^2 X = 0$$

معادله دیفرانسیل (۱۳) را میتوان بصورت :

$$\cos \lambda y = Y(y)$$

که شرط (۱۳ ب) در آن صادق باشد، حل کرد؛ اگر $n \frac{\pi}{b} = \lambda$ و $n = 1, 3, 5, \dots$ اختیار شود. آنگاه جواب مربوط بمعادله (۱۴) را برای یکعدد صحیح n بصورت زیر میتوان نوشت:

$$(15) \quad X_n = A_n \operatorname{Cosh} \left(\frac{n\pi x}{b} \sqrt{\frac{\alpha}{\beta}} \right) + B_n \operatorname{Sinh} \left(\frac{n\pi x}{b} \sqrt{\frac{\alpha}{\beta}} \right)$$

سپس با توجه بمعادله (۱۰) و رعایت جميع مقادير n ، جواب قسمت متجانس معادله (۹) بصورت زیر خواهد بود:

$$(16) \quad \Phi_c = \sum_{1,3,5,\dots} \left[A_n \operatorname{Cosh} \left(\frac{n\pi x}{b} \sqrt{\frac{\alpha}{\beta}} \right) + B_n \operatorname{Sinh} \left(\frac{n\pi x}{b} \sqrt{\frac{\alpha}{\beta}} \right) \right] \cos \frac{n\pi y}{b}$$

ضريب های A_n و B_n ثابتهای انتگراسيون میباشد که با دوشروط حدی دیگر باید محاسبه گردد. اگر علامت زیر را برای سهولت نگارش قائل شويم:

$$(17) \quad c = b \sqrt{\frac{\beta}{\alpha}}$$

عبارت Φ_c بشرح زیر نوشته خواهد شد:

$$(18) \quad \Phi_c = \sum_{1,3,5,\dots} \left(A_n \operatorname{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \operatorname{Sinh} \frac{n\pi x}{c} \right) \cos \frac{n\pi y}{b}$$

یک جواب خصوصی مقتضی برای معادله (۹) را میتوان بصورت زیر انتخاب کرد:

$$(19) \quad \Phi_p = \frac{ph}{\xi \alpha} \left(\frac{b^r}{\xi} - y^r \right)$$

معادله (۱۹) نه تنها در معادله (۹) صادق میباشد بلکه دارای این مزیت است که شرط حدی (۱۳ ب) را نیز برآورده میکند و این خاصیت مقدار زیادی از عملیات جبری آینده را آسان خواهد کرد. اینک جواب کلی معادله (۹) را بعبارت زیر توان نوشت:

$$(20) \quad \Phi = \frac{ph}{\xi \alpha} \left(\frac{b^r}{\xi} - y^r \right) + \sum_{1,3,5,\dots} \left(A_n \operatorname{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \operatorname{Sinh} \frac{n\pi x}{c} \right) \cos \frac{n\pi y}{b}$$

جواب خصوصی (۱۹) را بکمک یکسری فوریه میتوان بشرح زیر بیان کرد زیرا مقدار این تابع بازای:

$$\pm \frac{b}{r} = y$$

صفر میگردد.

$$(۲۱) \quad \frac{ph}{\epsilon \alpha} \left(\frac{b^r}{\epsilon} - y^r \right) = \frac{rphb^r}{\alpha \pi^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{1}{n^r} (-1)^{(n-1)/r} \cdot \cos \frac{n\pi y}{b}$$

با این عبارت، Φ شکل زیر را احراز خواهد کرد:

$$(۲۲) \quad \Phi = \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \left[\frac{rphb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n-1)/r}}{n^r} + A_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c} \right] \cos \frac{n\pi y}{b}$$

آنگاه عبارتهای \bar{N}_x ، \bar{N}_y ، \bar{N}_{xy} با تکیاء معادله های (۲ الف - ج)، برابر:

$$\left\{ \begin{array}{l} \bar{N}_x = \frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \left[\frac{rphb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n-1)/r}}{n^r} - (A_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c}) n^r \right] \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_y = \frac{\pi^r}{c^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r (A_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c}) \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{xy} = \frac{\pi^r}{bc} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r (A_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c}) \sin \frac{n\pi y}{b} \end{array} \right.$$

(۲۲ الف - ج)

خواهد بود.

حال یک پوسته با دودهانه مساوی را (شکل ۲) انتخاب و ثابتهای A_n و B_n را محاسبه میکنیم.

با استفاده از رابطه (۲۳ الف) و شرط حدی (الف) خواهیم داشت:

$$\frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \left[\frac{rphb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} - n^r (A_n \text{Cosh} \frac{n\pi a}{rc} + B_n \text{Sinh} \frac{n\pi a}{rc}) \right] \cos \frac{n\pi y}{b} = 0.$$

این اتحاد متضمن این معنی است که هر جمله این سری باید صفر باشد. اگر علامت زیر را قائل شویم:

$$\text{Cosh} \frac{n\pi a}{rc} = C_n, \quad \text{Sinh} \frac{n\pi a}{rc} = S_n$$

شرط بالا بصورت زیر نوشته خواهد شد:

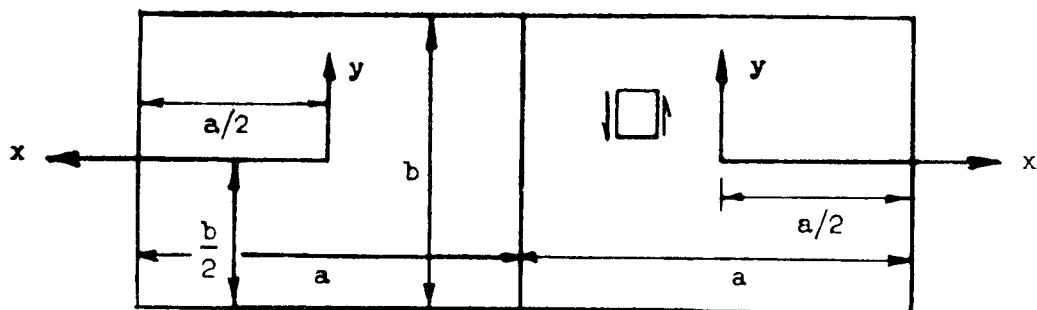
$$(۲۴) \quad C_n A_n + S_n B_n = \frac{rphb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{1}{n^r} (-1)^{(n+1)/r}$$

۵- شرط حدی در قوس نازک یک پوسته دودهانه ای

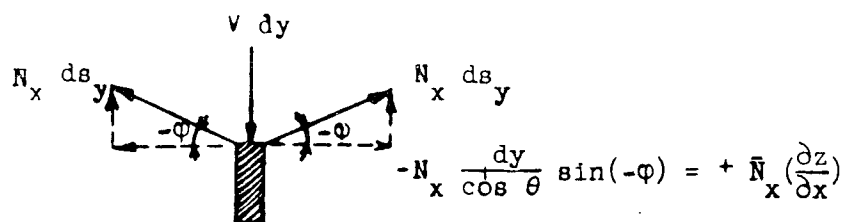
اثر پوسته بر روی عنصر طول dS_y قوس نازک را میتوان با یک مؤلفه افقی Hdy و یک مؤلفه قائم

Vdy واقع در سطح تقارن آن نمود؛ که در آن dy معرف تصویر افقی dS_y (شکل ۳) میباشد. جهت های

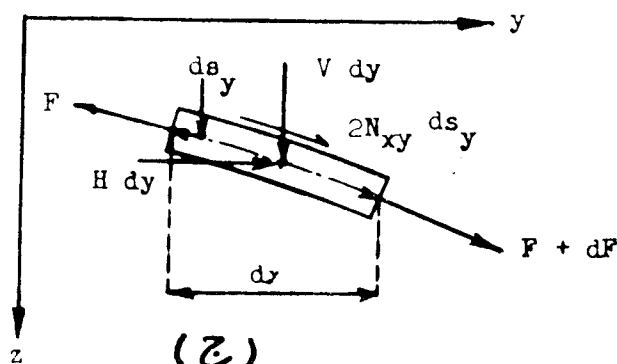
مثبت H و V در (شکل های ۳ و ۴) نشان داده شده است.



(الف)

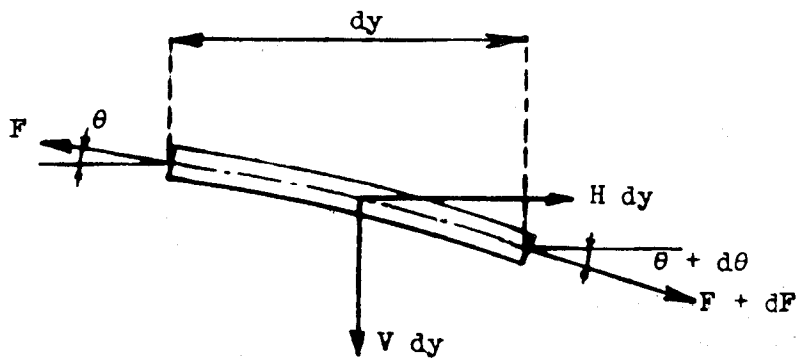


(ب)



(ج)

شکل ۳- پوستهٔ دودهانه‌ای و عنصری از قوس نازک



شکل ۴- نیروهای مؤثر بر عنصری از قوس نازک

بعلت تقارن پوسته و دستگاه تنش بالنسبه بقوس، مؤلفه های افقی نیروهای $N_x dS_y$ در دو طرف قوس یکدیگر را خنثی میکنند ولی مؤلفه های افقی نیروهای برشی پوسته ای در دو طرف قوس برهم افزوده شده بکمیت $\int N_{xy} dS_y \cos \theta$ یا $\int \bar{N}_{xy} dy$ خواهد بود. مؤلفه های قائم این نیروها بترتیب برابر:

$$\int N_x \frac{\sin \varphi}{\cos \varphi} dy = - \int N_x dS_y \sin(-\varphi)$$

$$\int N_{xy} \tan \theta dy = \int N_{xy} dS_y \sin \theta$$

و (شکل های ۳ ب و ج) میباشد. از اینرو Hdy و Vdy بشرح زیر نوشته میشود:

$$Hdy = \int N_{xy} dy = \int \bar{N}_{xy} dy$$

$$Vdy = \int N_{xy} \tan \theta dy + \int N_x \frac{\sin \varphi}{\cos \varphi} dy$$

باتوجه بآنکه:

$$\bar{N}_x = N_x \frac{\cos \varphi}{\cos \theta}, \bar{N}_{xy} = \bar{N}_{yx} = N_{xy} = N_{yx}, \bar{N}_y = N_y \frac{\cos \theta}{\cos \varphi}$$

و

$$\tan \varphi = \frac{\partial z}{\partial x}, \tan \theta = \frac{\partial z}{\partial y}$$

میباشد، با استفاده از این روابط در دو معادله بالا H و V بعبارتهای زیر بدست خواهد آمد:

$$(۲۵ \text{ الف و ب}) \quad H = \int \bar{N}_{xy}, \quad V = \int \bar{N}_{xy} \cdot \frac{\partial z}{\partial y} + \int \bar{N}_x \cdot \frac{\partial z}{\partial x}$$

۶- شرایط تعادل برای یک عنصر از قوس نازک:

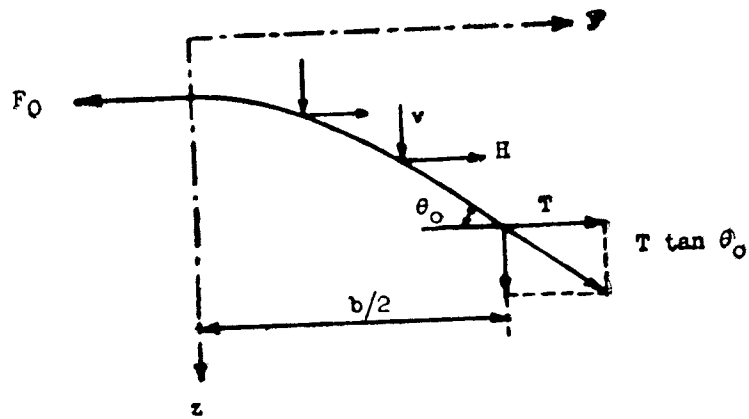
چون قوس نازک باید آزاد از لنگر خمشی باشد، لذا هیچ نیروی برشی جانبی در قوس بوجود نخواهد آمد؛ بنابراین نیروهای مؤثر بر قوس بایستی با نیروی داخلی ای که مماس بر امتداد میان تار آن باشد متعادل گردد. اگر این نیرو را با F بنمائیم، از (شکل ۴) نتیجه میگردد که مؤلفه های افقی و قائم آن بترتیب $F \cos \theta$ و $F \sin \theta$ خواهد بود. در بند پنجم این مقاله دیدیم که نیروهای جزئی مؤثر بر قوس برابر Hdy و Vdy است که مقدار H و V در معادله (۲۵ الف و ب) داده شده است؛ از اینرو شرط تعادل دو امتدادهای y و z منجر بمعادله های زیر خواهد شد:

$$(۲۶ \text{ الف و ب}) \quad \frac{d}{dy} (F \cos \theta) dy + Hdy = 0, \quad \frac{d}{dy} (F \sin \theta) dy + Vdy = 0$$

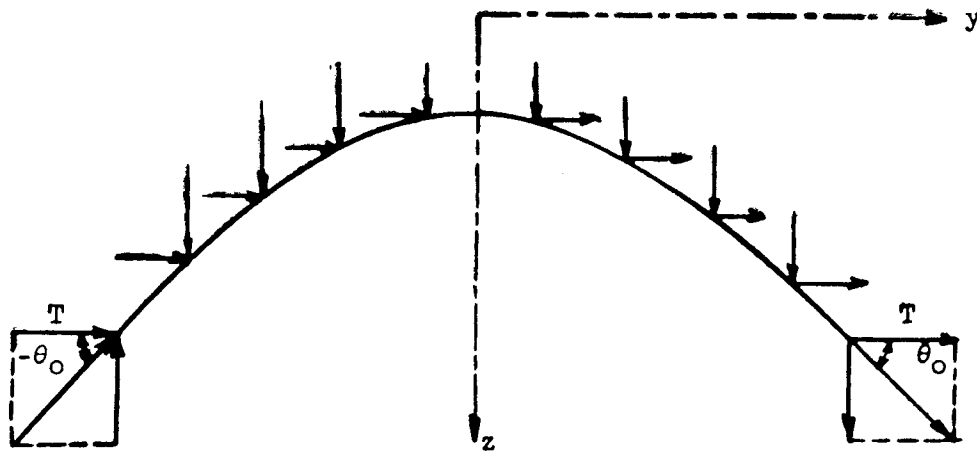
اگر از معادله های (۲۶ الف و ب) تابع اولیه بگیریم، خواهیم داشت:

$$(۲۷ \text{ الف و ب}) \quad F \cos \theta = - \int_0^y Hdy + F_0, \quad F \sin \theta = - \int_0^y Vdy$$

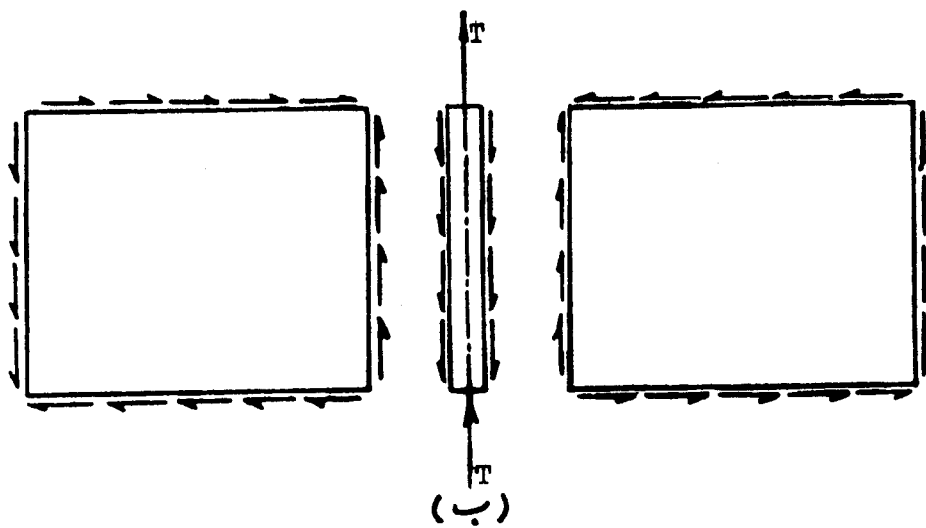
که در آن F_0 کمیت F در $\theta = 0$ است.



شکل ه - قوس نازک و نیروهای T و F_0



(الف)



(ب)

شکل ۶- نمودار جسم آزاد پوسته که تحت تأثیر نیروی غیرمقارن T باشد

اگر θ_0 معرف زاویه θ در :

$$+\frac{b}{r} = y$$

و مؤلفه افقی نیروی محوری و $T \tan \theta_0$ مؤلفه قائم آن که مطابق با عکس العمل قائم تکیه گاه در همان نقطه است (شکل‌های ۲ و ۵) باشد، آنگاه از معادله‌های (۲۷ الف و ب) خواهیم داشت:

$$(28 \text{ الف و ب}) \quad T = - \int_0^{\frac{b}{r}} H dy + F_0, \quad T \tan \theta_0 = - \int_0^{\frac{b}{r}} V dy$$

اگر بجای F_0 در معادله (۲۷ الف) از رابطه (۲۸ الف) استفاده کنیم، نتیجه میشود:

$$(29) \quad F \cos \theta = \int_y^{\frac{b}{r}} H dy + T$$

از تقسیم کردن معادله (۲۷ الف) بر (۲۹) و بکار بردن :

$$\frac{\partial z}{\partial y} = \tan \theta$$

رابطه زیر بدست می‌آید :

$$(30) \quad \frac{\partial z}{\partial y} \left(\int_y^{\frac{b}{r}} H dy + T \right) = - \int_0^y V dy$$

اگر از طرفین رابطه (۳۰) بر حسب y مشتق بگیریم و بجای H و V از رابطه‌های (۲۵ الف و ب) قرار دهیم، نتیجه می‌گردد :

$$(31) \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} \left(\int_y^{\frac{b}{r}} r \bar{N}_{xy} dy + T \right) = - r \bar{N}_x \frac{\partial z}{\partial x}$$

در این معادله بایستی کمیت‌های حدی نیروهای پوسته‌ای را گزارد تا در قوس خمشی بوجود نیاید. معادله‌های (۲۴) و (۳۱) را میتوان برای تعیین ثابت‌های A_B و B_n بکار برد. از آنجائیکه معادله (۳۱) دارای یک مجهول دیگر T میباشد پس وجود شرط دیگری هم لازم میباشد. فعلاً، فرض میکنیم که T معلوم باشد و معادله‌های (۲۴) و (۳۱) را جداگانه در دو حالت زیر حل میکنیم :

حالت (۱) : $T=0$ و $p \neq 0$

حالت (۲) : $T=1$ و $p=0$

۷- حالت اول $T=0$ و $p \neq 0$:

با $T=0$ ، معادله (۳۱) ساده‌تر خواهد شد :

$$(۲۲) \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} \int_0^{\frac{b}{r}} r \bar{N}_{xy} dy = -r \bar{N}_x \frac{\partial z}{\partial x}$$

با بکار بردن معادله های (۸ب) و (۲۳ الف و ج) بجای $\frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$ ، \bar{N}_x و \bar{N}_{xy} در معادله (۲۲) و توجه باینکه

$$\frac{-\alpha a}{h} = \frac{\partial z}{\partial x}$$

بازای :

$$-\frac{a}{r} = x$$

و تابع اولیه گرفتن ، خواهیم داشت :

$$\frac{r\beta}{h} \cdot \frac{\pi}{c} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n (-A_n S_n + B_n C_n) \cos \frac{n\pi y}{b} =$$

$$\frac{\alpha \alpha \pi^r}{h} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \left[\frac{rph}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{1}{n} \cdot (-1)^{(n+1)/2} - A_n \cdot \frac{n^r}{b^r} \cdot C_n + B_n \cdot \frac{n^r}{b^r} S_n \right] \cos \frac{n\pi y}{b}$$

این رابطه مستلزم آنست که بازای هر عدد صحیح فردی معادله زیر صادق باشد :

$$(۲۳) \quad -A_n S_n + B_n C_n = \frac{\alpha \alpha \pi c}{r\beta} \left[\frac{rph}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{1}{n^r} (-1)^{(n+1)/2} - \frac{n C_n}{b^r} A_n + \frac{n S_n}{b^r} B_n \right]$$

بانوشتن علامت زیر :

$$(۲۴) \quad r = \left(\frac{\alpha}{\beta} \right)^{\frac{1}{r}}$$

و ملاحظه آنکه :

$$\frac{\alpha c}{\beta} = r b$$

معادله (۳۳) بصورت زیر نوشته خواهد شد :

$$(۲۵) \quad \left(-S_n + \frac{\pi a \gamma n C_n}{r b} \right) A_n + \left(C_n - \frac{\pi a \gamma n S_n}{r b} \right) B_n = \frac{p h a b \gamma}{\alpha \pi^r} \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n^r}$$

ازحل معادله های (۲۴) و (۲۵) ، برای A_n و B_n خواهیم داشت :

$$(۲۶ \text{ الف و ب}) \quad \begin{cases} A_n = \frac{r p h b^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n^r} \cdot \frac{\left(1 - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n \right)}{C_n \left(1 + T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n \right)} \\ B_n = \frac{r p h b^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n^r} \cdot \frac{T_n}{C_n \left(1 + T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n \right)} \end{cases}$$

که در آن :

$$T_n = \frac{S_n}{C_n} = \text{Tanh} \frac{n\pi a}{rc}$$

میباشد.

از معادله های (۳۶ الف و ب) ، نتیجه می‌گردد که A_n و B_n سریعاً با افزایش n ، کاهش خواهد یافت ، زیرا T_n بسمت واحد میل خواهد کرد درحالتیکه C_n بطور قوای (توان وارانه^(۱)) افزایش خواهد یافت . کسرهائیکه بر حسب T_n در رابطه های بالا بیان شده بمقدار ثابتی نزدیک خواهد شد و بتقارب سریها کمکی نخواهد کرد .

از معادله (۳۸ الف) ، باتوجه بآنکه $o = T$ است میتوان F_o را بشرح زیر بدست آورد :

$$(۳۷) \quad F_o = \frac{\gamma\pi}{c} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n(-A_n S_n + B_n C_n)$$

اگر بجای A_n و B_n از معادله های (۳۶ الف و ب) در معادله (۳۷) قرار دهیم ، نتیجه می‌گردد :

$$(۳۸) \quad F_o = \frac{\epsilon\text{pha}}{\beta\pi} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{1}{n} (-1)^{(n+1)/2} \cdot \frac{T_n^r}{1 + T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n}$$

در صورتیکه سطح میانگین یک سهمی دوار باشد ، داریم :

$$\alpha = \beta = \gamma = 1$$

و معادله های (۳۶ الف و ب) و (۳۷) بصورت زیر درخواهد آمد :

$$(۳۹ الف-ج) \quad \left\{ \begin{array}{l} A_n = \frac{\gamma\text{ph}b^r}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n^r} \cdot \frac{1 - \frac{\pi an}{b} T_n}{C_n (1 + T_n^r - \frac{\pi an}{b} T_n)} \\ B_n = \frac{\gamma\text{ph}b^r}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n^r} \cdot \frac{T_n}{C_n (1 + T_n^r - \frac{\pi an}{b} T_n)} \\ F_o = \frac{\epsilon\text{pha}}{\pi} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n^r} \cdot \frac{T_n^r}{1 + T_n^r - \frac{\pi an}{b} T_n} \end{array} \right.$$

در یک سهمی دوار با $b = a$ معادله های (۳۹ الف - ج) خیلی ساده تر خواهد شد :

$$(۴۰ الف-ج) \left\{ \begin{aligned} A_n &= \frac{rpha^r}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} \cdot \frac{1 - \pi n T_n}{C_n(1 + T_n^r - \pi n T_n)} \\ B_n &= \frac{rpha^r}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} \cdot \frac{T_n}{C_n(1 + T_n^r - \pi n T_n)} \\ F_o &= \frac{\varepsilon \pi ha}{\pi} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n} \cdot \frac{T_n^r}{1 + T_n^r - \pi n T_n} \end{aligned} \right.$$

از این معادله‌ها بعداً برای یک مثال عددی استفاده خواهیم کرد.

۸- حالت دوم $T=1$ و $p=0$

این حالت را به دو بخش قسمت می‌کنیم: در بخش (الف) فرض می‌شود که T بحالت قرینه بدو انتهای قوس نازک اثر کند، درحالتیکه در بخش (ب) حالت غیرمتقارن این نیرو مورد بحث قرار خواهد گرفت. بخش (الف) - بعلت تقارن پوسته و دستگاه تنش بالنسبه بمحور x (شکل‌های ۲ و ۳ الف)، تابع تنش

Φ را باتکاء بحث قبلی میتوان چنین نوشت:

$$(۴۱ الف) \quad \Phi = \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} (A_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c}) \cos \frac{n\pi y}{b}$$

$$(۴۱ ب-د) \left\{ \begin{aligned} \bar{N}_x &= \frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r (-A_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} - B_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c}) \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_y &= \frac{\pi^r}{c^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r (A_n \text{Sinh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c}) \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{xy} &= \frac{\pi^r}{bc} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r (A_n \text{sinh} \frac{n\pi x}{c} + B_n \text{cosh} \frac{n\pi x}{c}) \cos \frac{n\pi y}{b} \end{aligned} \right.$$

معادله‌های (۴۱ الف-د) همانند معادله‌های (۲۲) و (۲۳ الف-ج) است جزآنکه جمله مربوط بیار وجود ندارد، معادله (۲۴) در اینحالت بصورت زیر نوشته میشود:

$$(۴۱) \quad C_n A_n + S_n B_n = 0$$

و معادله (۳۱) بارعایت $T=1$ بعبارت زیر خواهد بود:

$$(۴۲) \quad \frac{\partial^r z}{\partial y^r} \left(\int_y^{\frac{b}{r}} r \bar{N}_{xy} dy + 1 \right) = -r \bar{N}_x \frac{\partial z}{\partial x}$$

نتیجه معادله (۴۲)، پس از اجرای محاسبات بصورت زیر میباشد:

$$(44) \quad \frac{\pi}{c} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n(-A_n S_n + B_n C_n) \cos \frac{n\pi y}{b} + \frac{1}{r}$$

$$= \frac{a\alpha\pi^r}{rb^r\beta} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r(-A_n C_n + B_n S_n) \cos \frac{n\pi y}{b}$$

اگر ثابت $\frac{1}{r}$ را بصورت یکسری کوسینوس فوریه بسط دهیم خواهیم داشت :

$$(45) \quad \frac{1}{r} = \frac{r}{\pi} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{(-1)^{(n-1)/r}}{n} \cos \frac{n\pi y}{b}$$

با استفاده از معادله اخیر در معادله (44) و بکار بردن علامت r از رابطه (34)، نتیجه می‌گردد :

$$(46) \quad \left(-S_n + \frac{\pi a \gamma n}{rb} C_n\right) A_n + \left(C_n - \frac{\pi a \gamma n}{rb} S_n\right) B_n = \frac{rc}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r}$$

معادله‌های (42) و (46) دو معادله است که با حل آن برای A_n و B_n بشرح زیر بدست می‌آید :

$$(47 \text{ الف و ب}) \quad \begin{cases} A_n = \frac{rc}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} \cdot \frac{-T_n}{C_n(1+T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n)} \\ B_n = \frac{rc}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} \cdot \frac{1}{C_n(1+T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n)} \end{cases}$$

همچنین :

$$(47 \text{ ج}) \quad F_0 = 1 + \frac{r}{\pi} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n} \cdot \frac{1+T_n^r}{1+T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n}$$

$$= \frac{ra\gamma}{b} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} (-1)^{(n+1)/r} \cdot \frac{T_n}{1+T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n}$$

آشکار است که A_n و B_n با افزایش n سریعاً کاهش خواهد یافت.

اگر $r=1$ (سهمی دوار) و $b=a$ باشد (محیط مربعی شکل)، داریم :

$$(48 \text{ الف و ب}) \quad \begin{cases} A_n = \frac{ra}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} \cdot \frac{-T_n}{C_n(1+T_n^r - \pi n T_n)} \\ B_n = \frac{ra}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n+1)/r}}{n^r} \cdot \frac{T_n}{C_n(1+T_n^r - \pi n T_n)} \end{cases}$$

$$\begin{aligned}
 (ج ۴۸) \quad F_0 &= 1 + \frac{\epsilon}{\pi} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{(-1)^{(n+1)/2}}{n} \cdot \frac{1 + T_n^r}{1 + T_n^r - \pi n T_n} \\
 &= \epsilon \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} (-1)^{(n+1)/2} \cdot \frac{T_n}{1 + T_n^r - \pi n T_n}
 \end{aligned}$$

بخش (ب) - اکنون حالت بارگذاری غیرقرینه را بطوریکه در شکل (۶) نموده شده است، مورد توجه قرار میدهیم. تابع تنش را بصورت زیر میتوان نوشت:

$$\Phi = \Phi_0 + \Phi_1$$

و

$$\Phi_0 = Dxy$$

$$\Phi_1 = \sum_{2,4,6,\dots}^{\infty} \left(A_n \cos h \frac{n\pi x}{c} + B_n \sin h \frac{n\pi x}{c} \right) \sin \frac{n\pi y}{b}$$

که در آن Φ_0 معرف حالت نیروی برشی پوسته‌ای ثابت در سراسر پوسته میباشد و وضع نیروی برشی پوسته‌ای با $\bar{N}_{xy} = \text{ثابت}$ ، در شکل (۶) نموده شده است. میتوان استنباط کرد که این حالت تنش شرط آزاد بودن قوس نازک را از خمش تأمین نمیکند. از طرف دیگر، Φ_1 بتنهایی دارای جمله $n=0$ نیست (بمعادله ۲۸ الف توجه شود) که بتواند با بار T تعادل برقرار کند ولی اگر Φ_0 و Φ_1 برهم افزوده گردد، جواب کامل مسئله بدست خواهد آمد. از اینرو تابع تنش و نیروهای پوسته‌ای بشرح زیر خواهد بود:

$$\Phi = \sum_{2,4,6,\dots}^{\infty} \left(A_n \cos h \frac{n\pi x}{c} + B_n \sin h \frac{n\pi x}{c} \right) \sin \frac{n\pi y}{b} + Dxy$$

$$\bar{N}_x = -\frac{\pi^r}{b^r} \sum_{2,4,6,\dots}^{\infty} n^r \left(A_n \cos h \frac{n\pi x}{c} + B_n \sin h \frac{n\pi x}{c} \right) \sin \frac{n\pi y}{b}$$

$$\bar{N}_y = \frac{\pi^r}{b^r} \sum_{2,4,6,\dots}^{\infty} n^r \left(A_n \cos h \frac{n\pi x}{c} + B_n \sin h \frac{n\pi x}{c} \right) \sin \frac{n\pi y}{b}$$

$$\bar{N}_{xy} = -\frac{\pi^r}{bc} \sum_{2,4,6,\dots}^{\infty} n^r \left(A_n \sin h \frac{n\pi x}{c} + B_n \cos h \frac{n\pi x}{c} \right) \cos \frac{n\pi y}{b} - D$$

ثابت‌های A_n ، B_n و D را بایستی محاسبه کرد. دیده میشود که معادله (۲۶) تغییر نخواهد کرد و بعلت عدم تقارن $F_0 = 0$ و معادله (۲۸ الف)، با $T=1$ بصورت زیر:

$$(۵۰) \quad 1 = \int_0^{\frac{b}{r}} -Hdy$$

نوشته میگردد.

با بکار بردن معادله های (۲۰ الف) و (۲۹ د) در معادله (۰۰) نتیجه میگردد :

$$v = - \int_0^{\frac{b}{r}} \left[- \frac{r\pi^r}{bc} \sum_{r, \xi, \eta, \dots}^{\infty} n^r (A_n \operatorname{Sin} h \frac{n\pi x}{c} + B_n \operatorname{Cos} h \frac{n\pi x}{c}) \cos \frac{n\pi y}{b} - rD \right] dy$$

انتگرال توابع هذلولوی صفر میگردد ، بنابراین خواهیم داشت :

$$(۰۱) \quad D = \frac{1}{b}$$

معادله (۳۱) با $v = T$ و $\frac{1}{b} = D$ بصورت :

$$- \frac{r\beta}{a\alpha} \left[\frac{r\pi}{c} \sum_{r, \xi, \eta, \dots}^{\infty} n (-A_n S_n + B_n C_n) \sin \frac{n\pi y}{b} + \frac{ry}{b} - 1 + 1 \right] =$$

$$+ \frac{r\pi^r}{b^r} \sum_{r, \xi, \eta, \dots}^{\infty} n^r (A_n C_n - B_n S_n) \sin \frac{n\pi y}{b}$$

پس از ساده کردن داریم :

$$(۰۲) \quad - \frac{r\beta}{a\alpha} \left[\frac{\pi}{c} \sum_{r, \xi, \eta, \dots}^{\infty} n (-A_n S_n + B_n C_n) \sin \frac{n\pi y}{b} + \frac{y}{b} \right] =$$

$$\frac{\pi^r}{b^r} \sum_{r, \xi, \eta, \dots}^{\infty} n^r (+A_n C_n - B_n S_n) \sin \frac{n\pi y}{b}$$

با بسط y بصورت یکسری سینوس فوریه خواهیم داشت :

$$(۰۳) \quad y = \frac{rb}{\pi} \sum_{r, \xi, \eta, \dots}^{\infty} \frac{(-1)^{(n/r)+1}}{n} \sin \frac{n\pi y}{b}$$

با استفاده از معادله های (۳۴) ، (۰۱) و (۰۳) در معادله (۰۲) نتیجه میگردد :

$$(۰۴) \quad \left(\frac{\pi a \gamma n}{rb} C_n - S_n \right) A_n + \left(C_n - \frac{\pi a \gamma n}{rb} S_n \right) = \frac{rc}{n^r \pi^r} (-1)^{n/r}$$

از معادله های (۲۹) و (۰۴) ، A_n و B_n بدست میآید :

$$(۰۵ الف و ب) \quad \left\{ \begin{array}{l} A_n = \frac{rc}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n/r)}}{n^r} \cdot \frac{-T_n}{C_n (1 + T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n)} \\ B_n = \frac{rc}{\pi^r} \cdot \frac{(-1)^{(n/r)}}{n^r} \cdot \frac{1}{C_n (1 + T_n^r - \frac{\pi a \gamma n}{b} T_n)} \end{array} \right.$$

کمیت‌های متوالی A_n و B_n دارای علامتهای مختلف خواهد بود و با افزایش n توان وارانها کاهش خواهد یافت .

در مورد سهمی دوار با $\gamma = 1$ و $c = b = a$ ، معادله‌های (۵۵ الف و ب) بیشتر ساده خواهد شد:

$$(۵۶ \text{ الف و ب}) \quad \begin{cases} A_n = \frac{ra}{\pi r} \cdot \frac{(-1)^{(n/r)}}{n^r} \cdot \frac{-T_n}{C_n(1 + T_n^r - \pi n T_n)} \\ B_n = \frac{ra}{\pi r} \cdot \frac{(-1)^{(n/r)}}{n^r} \cdot \frac{1}{C_n(1 + T_n^r - \pi n T_n)} \end{cases}$$

فرمولهای (۵۸ الف و ب) و (۵۶ الف و ب) بیک صورت میباشند ولی در اولی n فرد و در دومی زوج است .

۹ - نمودار نیروهای غشائی پوسته دودانه‌ای با محیط مربع :

برای نتیجه گیری از بحث قبلی پوسته دودانه‌ای را با محیط مربعی شکل ($b = a$) در نظر گرفته و کمیت برآیند تنش‌ها را در دو حالت پیدامیکنیم: در حالت نخستین فرض میکنیم که $0 = T$ باشد، معادله‌های (۵۰ الف و ب) و (۲۳) بکار برده شده و نمودار نیروهای پوسته‌ای را ترسیم کرده‌ایم (شکل‌های ۷-۱۱) . در حالت دوم $0 = p$ ، با حالت قرینه $1 = T$ ، در نظر گرفته شده و معادله‌های (۵۸ الف و ب) و (۵۱) بکار برده شده و نمودار برآیندهای تنش در شکل (۷ الف - ۹ الف) رسم گردیده است .

شکل (۷) تغییرات \bar{N}_y را در طول خط $0 = y$ که در آن حداکثر \bar{N}_y اتفاق میافتد، نشان میدهد . دیده میشود که در طول این خط \bar{N}_y بطور ملایم از $\frac{a}{\gamma} = x$ تا حوالی $\frac{a}{\epsilon} = x$ کاهش مییابد و سپس طوری افزایش می‌یابد که در محاذات تکیه‌گاه، وسط کمیت \bar{N}_y تقریباً سه برابر مقدار آن در $x = \frac{a}{\gamma}$ و $0 = x$ میباشد .

شکل (۸) تغییرات \bar{N}_y را در طول لبه $\frac{a}{\gamma} = x$ مینماید . چون در این لبه $0 = \bar{N}_x$ میباشد، لذا از

معادله (۹) نتیجه می‌گردد که $-\frac{ph}{\gamma} = \bar{N}_y =$ مقدار یست ثابت . اگر مقادیر شکل (۸) با این مقدار ثابت تفاوت دارد بدانجهت است که فقط تعداد معدودی (چهار) جمله از سری فوریه در محاسبات منظور شده است .

در شکل (۹) تغییر \bar{N}_y در طول قوس نازک و بازای $x = \frac{a}{\gamma}$ - نموده شده است . شکل مزبور

نموداری از توزیع نیرو میباشد ولی حالت سوچی آن با احتمال قوی ناشی از در نظر گرفتن تعداد معدودی از

جمله‌های سری فوریه تواند بود . در شکل‌های (۱۰ و ۱۱) تغییر \bar{N}_x در طول محور تقارن $0 = y$ و $x = \frac{a}{\gamma}$ -

نموده شده است . از آنجائیکه در این مثال $1 = \beta = \alpha$ اختیار شده است، معادله (۹) پارعايت علامت :

$$K = \frac{rph}{\pi}$$

بصورت زیر نوشته میشود :

$$(57) \quad \frac{\bar{N}_x}{K} + \frac{\bar{N}_y}{K} = -\frac{\pi}{\epsilon}$$

این رابطه نشان میدهد که شکل‌های (v و q) و همچنین (1 و 9) بطور نزدیک باهم ارتباط دارد. از معادله (41 ج)، \bar{N}_y شکل‌های (v الف و q الف) محاسبه گردیده است. شکل‌های (v الف و q الف) نشان میدهد که \bar{N}_y یک نیروی فشاری، بطوریکه قابل پیش بینی بوده است، میباشد. زیرا در این حالت معادله (9) منجر به رابطه زیر میگردد:

$$(58) \quad \bar{N}_x + \bar{N}_y = 0$$

یا $-\bar{N}_y = \bar{N}_x$ ، بنابراین لزومی ندارد برای \bar{N}_x در طول $y=0$ و $x = \frac{a}{2}$ ؛ نمودارهای رسم گردد؛ زیرا عیناً شکل‌هایی شبیه نمودارهای (v الف و q الف) منتها با علامت مخالف، نتیجه خواهد شد. با اضافه با توجه بشرایط حدی، در طول لبه‌های $x = \frac{a}{2}$ و $y = \pm \frac{a}{2}$ ، $\bar{N}_y = \bar{N}_x = 0$ خواهد بود.

۱۰- طریقه تعیین T:

چون یک پوسته که بر سطح میانگین آن نیرو اثر کند میتواند با $T=0$ در حال تعادل باشد، پس نتیجه میگردد که اگر نیروی T در پوسته‌ای مخالف صفر باشد، لذا کمیت آن نمیتواند بستگی بتعادل داشته باشد وبالتجربه تابع تغییر شکل خواهد بود، یعنی T نیروئی است نامعین (*).

اگر δ_{10} ، δ_{11} و δ_I بترتیب عبارت از مؤلفه‌های تغییر مکان انتهای قوس نازک، ناشی از تأثیر بار P، نیروی واحد T ($T=1$) و تغییر شکل Inextensional آن باشد و فرض کنیم که قوس نازک بر تکیه گاه‌های صلبی تکیه دارد، لذا از این بیان نتیجه میگردد که برآیند تغییر مکان v دو انتهای قوس نازک صفر باشد یعنی:

$$v = \delta_{10} + T\delta_{11} + \delta_I = 0$$

یا:

$$(59) \quad T = -\frac{\delta_{10} + \delta_I}{\delta_{11}}$$

پس از محاسبه δ_{10} و δ_{11} [8] و δ_I [1]، مقدار T بدست میآید. در این حالت $\delta_I = 0$ [1] میباشد و خواهیم داشت:

$$(60) \quad T = -\frac{\delta_{10}}{\delta_{11}}$$

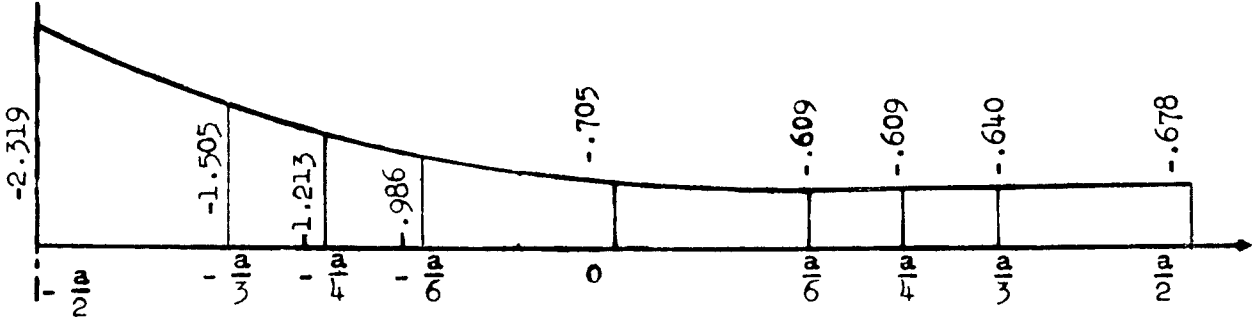
۱۱- روش اجتماع اثر قوا (**):

وقتی که نیروی T بشرح فوق (بمعادله ۶ توجه شود) بدست آمد، تابع تنش که مربوط بحالت $T=1$ بود بایستی در T ضرب گردد آنگاه باتابع تنش ناشی از بار خارجی جمع گردد. پس از آنکه Φ مشخص گردید

تنش ها و تغییر شکلها را از فرمولهای مربوط میتوان بدست آورد.

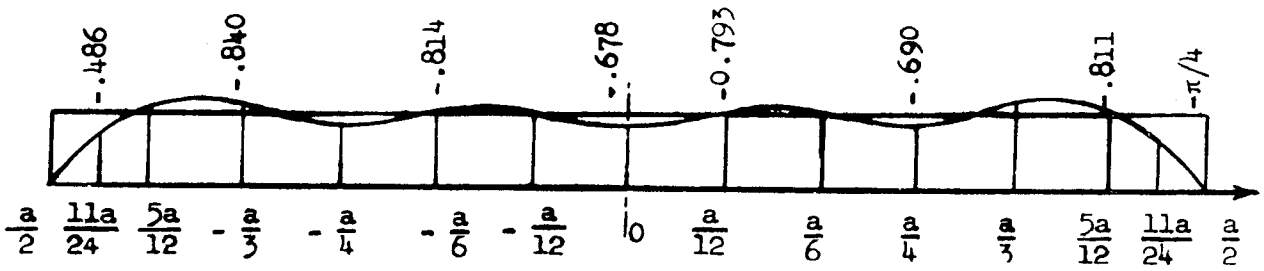
۱۲ - پوسته با سه دهانه مساوی :

باتوجه بشکل (۱)، دراین حالت $r = k$ و $a = a_1 = a_2 = a_3$ میباشد. فرض میکنیم که :



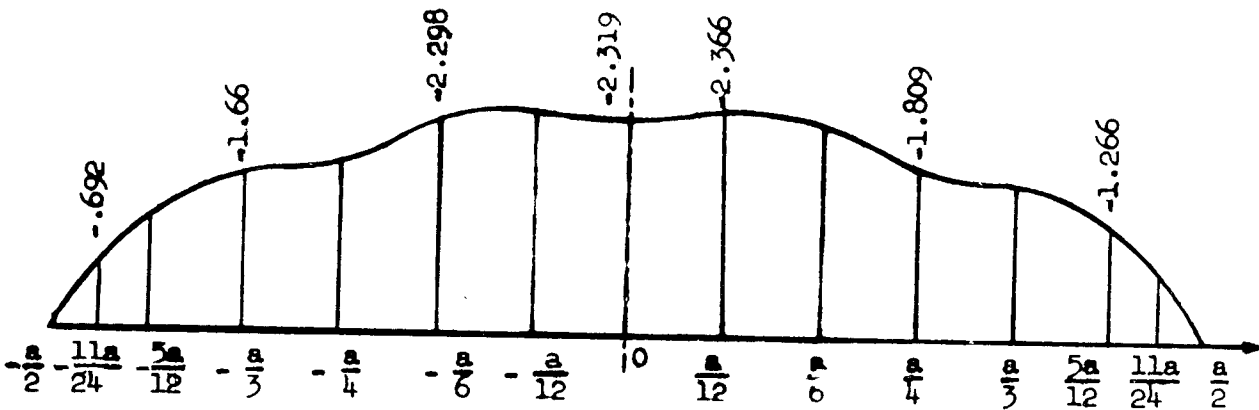
شکل ۷ - نمودار \bar{N}_y در طول خط $o=y$

(کمیت ها معرف $\frac{\bar{N}_y}{K}$ و $\frac{rph}{\pi} = K$ میباشد)



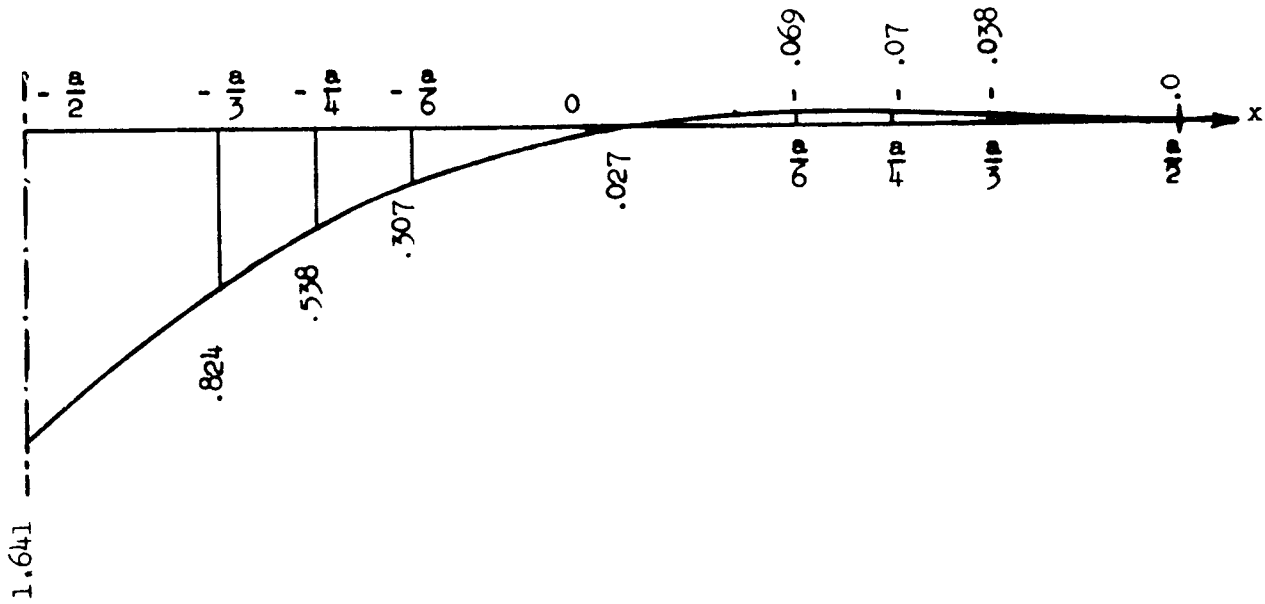
شکل ۸ - نمودار \bar{N}_y در طول لبه $a/r = x$

(کمیت ها معرف $\frac{\bar{N}_y}{K}$ میباشد)



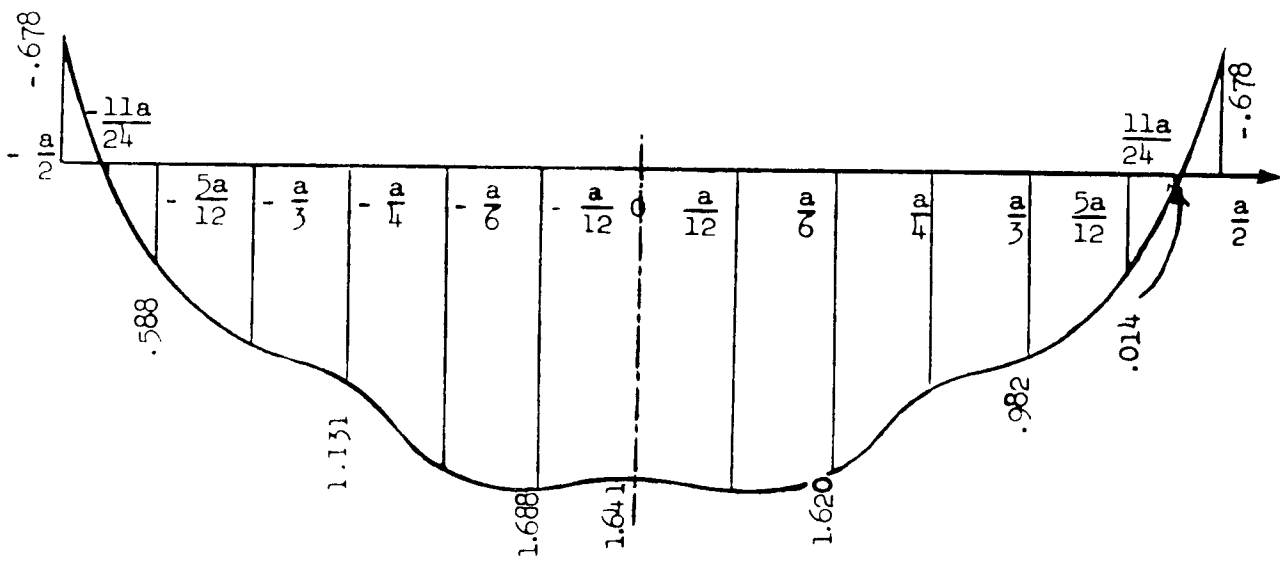
شکل ۹ - نمودار \bar{N}_y در طول خط $-a/r = x$

(کمیت ها معرف $\frac{\bar{N}_y}{K}$ میباشد)



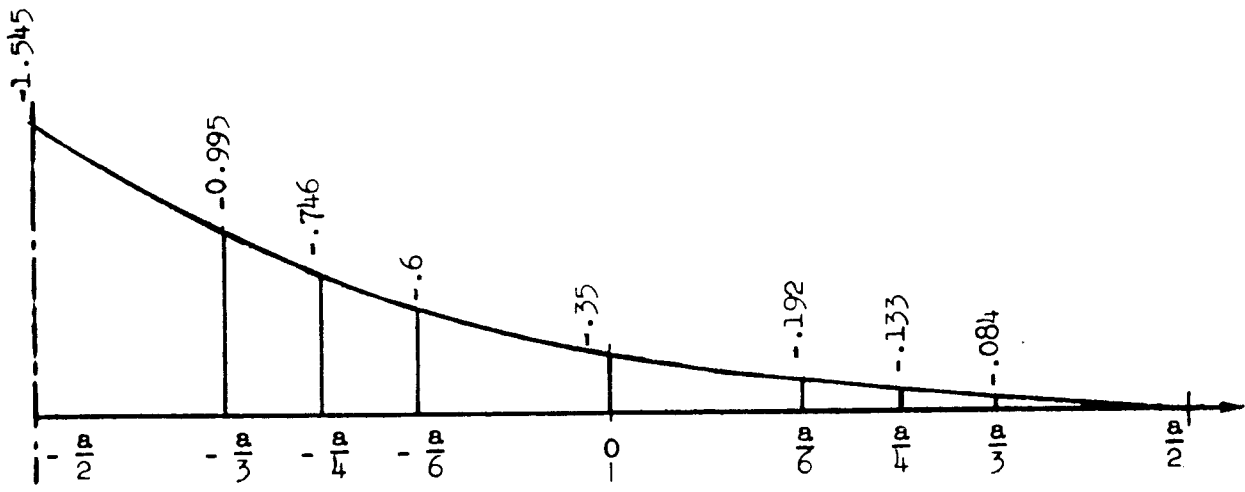
شکل ۱۰- نمودار \bar{N}_x در طول خط $0=y$

(کمیت‌ها معرف $\frac{\bar{N}_x}{K}$ میباشد)



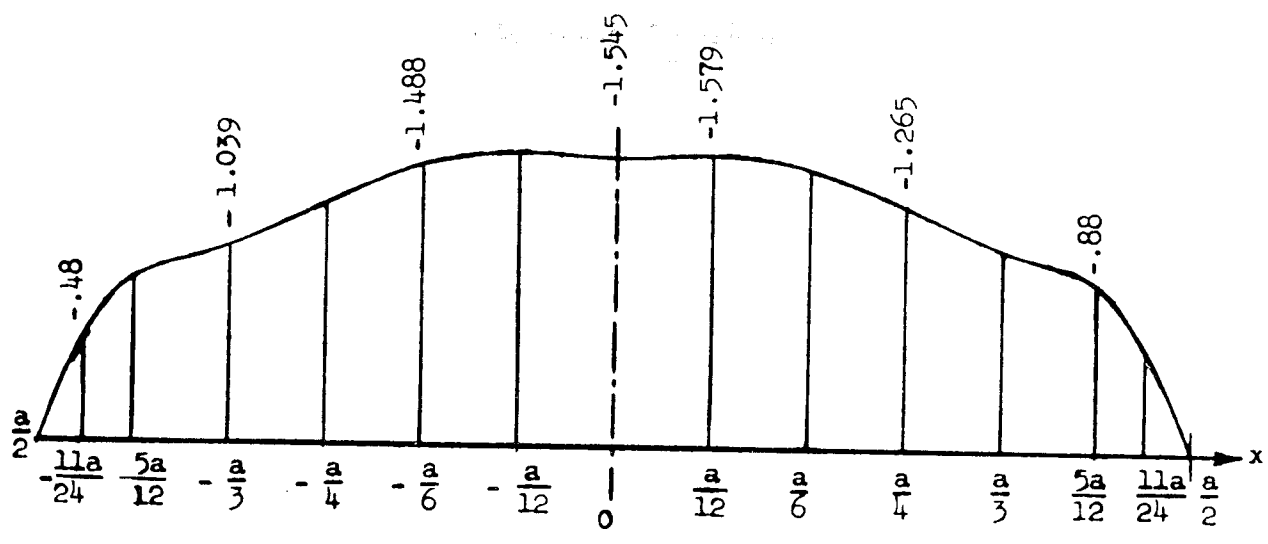
شکل ۱۱- نمودار \bar{N}_x در طول خط $x=a/2$

(کمیت‌ها معرف $\frac{\bar{N}_x}{K}$ میباشد)



شکل ۷ الف - نمودار \bar{N}_y در طول خط $o=y$

(کمیت‌ها معرف $\frac{\bar{N}_y}{K_1}$ و $\frac{2}{a} = K_1$ میباشد)



شکل ۹ الف - نمودار \bar{N}_y در طول $x = -a/4$

(کمیت‌ها معرف $\frac{\bar{N}_y}{K_1}$ میباشد)

از اینرو میتوان انتظار داشت که کمیت T در دو انتهای قوسهای نازک یکسان باشد.

قبل تجزیه و تحلیل تنش‌ها را مانند حالت در دو حالت انجام میدهم: نخست وقتی که $o \neq p$ است

ولی $o = T$ میباشد و در ثانی $o = p$ و $1 = T$.

حالت I - $o = T$ و $o \neq p$

اگر Φ_1 و Φ_2 (شکل ۱) توابع تنش دهانه‌های ۱ و ۲ باشد، بعلت تقارن پوسته و بار، تنش‌ها

در دهانه وسطی نسبت به محورهای x و y قرینه خواهد بود. از اینرو جملات $\sin h \frac{n\pi x}{c}$ در معادله (۶۱) باید حذف گردد. لذا عبارات های Φ_1 ، \bar{N}_{x1} ، \bar{N}_{y1} ، \bar{N}_{xy1} و Φ_r ، \bar{N}_{xr} ، \bar{N}_{yr} ، \bar{N}_{xyr} بشرح زیر خواهد بود:

$$\left\{ \begin{aligned} \Phi_1 &= \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \left[\frac{\gamma phb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{1}{n^r} (-1)^{\frac{n-1}{2}} + A_{n1} \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_{n1} \text{Sin} h \frac{n\pi x}{c} \right] \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{x1} &= \frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r \left[\frac{\gamma phb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{1}{n^r} (-1)^{\frac{n+1}{2}} - \left(A_{n1} \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} + B_{n1} \text{Sin} h \frac{n\pi x}{c} \right) \right] \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{y1} &= \frac{\pi^r}{c^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r \left(A_{n1} \text{Cos} h \frac{n\pi x}{c} + B_{n1} \text{Sin} h \frac{n\pi x}{c} \right) \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{xy1} &= \frac{\pi^r}{bc} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r \left(A_{n1} \text{Sin} h \frac{n\pi x}{c} + B_{n1} \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} \right) \sin \frac{n\pi y}{b} \end{aligned} \right.$$

(۶۱ الف-د)

$$\left\{ \begin{aligned} \Phi_r &= \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \left[\frac{\gamma phb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{1}{n^r} (-1)^{\frac{n-1}{2}} + A_{nr} \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} \right] \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{xr} &= \frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r \left[\frac{\gamma phb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{\frac{n+1}{2}}}{n^r} - A_{nr} \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} \right] \cos \frac{n\pi y}{c} \\ \bar{N}_{yr} &= \frac{\pi^r}{c^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r A_{nr} \text{Cosh} \frac{n\pi x}{c} \cos \frac{n\pi y}{b} \\ \bar{N}_{xyr} &= \frac{\pi^r}{bc} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r A_{nr} \text{Sin} h \frac{n\pi x}{c} \sin \frac{n\pi y}{b} \end{aligned} \right.$$

(۶۲ الف-د)

بازای هر n سه ثابت A_{n1} ، B_{n1} و A_{nr} وجود دارد که باید محاسبه گردد: چون در $x = \frac{a}{\gamma}$ ، کمیت $\bar{N}_{x1} = 0$ است، از آن یک معادله بدست میآید:

$$(۶۳) \quad A_{n1} C_n + B_{n1} S_n = \frac{\gamma phb^r}{\alpha \pi^r} \cdot \frac{(-1)^{\frac{n+1}{2}}}{n^r}$$

در بند سوم این مقاله نشان دادیم که برآیند مؤلفه های نیروهای غشائی عمود بر سطح قوس نازک، باید صفر باشد. این شرط لازم میآورد که:

$$(۶۴) \quad \bar{N}_{x_2} = \bar{N}_{x_1} \quad ; \quad -\frac{a}{r} = x \text{ بازای}$$

معادله (۶۴) بصورتیکه نوشته شده است حتی اگر α و β و α در دهانه‌های ۱ و ۲ با هم متفاوت باشد، نیز معتبر و درست است. درحالت خاص که سه دهانه پوسته‌ای از حیث انحناء و اندازه یکی باشد معادله (۶۴) منجر برابطه زیر خواهد شد:

$$N_{x_1} = N_{x_2}$$

اگر از معادله‌های (۶۱) و (۶۲) بجای \bar{N}_{x_1} و \bar{N}_{x_2} در معادله (۶۴) قرار دهیم، نتیجه زیر بدست میآید:

$$\frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r \left(\frac{rphb^r}{\alpha\pi^r} \cdot \frac{(-1)^r}{n^r} - (A_{n1}C_n - B_{n1}S_n) \right) \cos \frac{n\pi y}{b} =$$

$$\frac{\pi^r}{b^r} \sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} n^r \left(\frac{rphb^r}{\alpha\pi^r} \cdot \frac{1}{n^r} (-1)^r - A_{nr}C_n \right) \cos \frac{n\pi y}{b}$$

این اتحاد باید بازای هر یک از مقادیر n صادق باشد پس:

$$(۶۵) \quad A_{n1}C_n - B_{n1}S_n = A_{nr}C_n$$

شرط حدی سوم دایر برآزاد بودن قوس نازک از خمشی را میتوان با تغییر دادن معادله (۶۵) الف و ب) و در نظر گرفتن نیروهای مؤثر بر دهانه متوالی که دیگر برابر با یکدیگر نیست، نوشت. بنابراین خواهیم داشت:

$$(۶۶) \text{ الف و ب) } \begin{cases} V = \bar{N}_{x_1} \cdot \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_1 + \bar{N}_{x_2} \cdot \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_r + \frac{\partial z}{\partial y} (\bar{N}_{xy1} + \bar{N}_{xy2}) \\ H = \bar{N}_{xy1} + \bar{N}_{xy2} \end{cases}$$

چون این معادله را برای قوس نازک ۱ شکل (۱) مینویسیم، داریم:

$$\left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_1 = \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_r = \frac{\partial z}{\partial x}$$

آنگاه باتوجه بمعادله (۶۴)، معادله (۶۶) الف) را بصورت زیر میتوان نوشت:

$$(۶۷) \quad V = r \bar{N}_{x_2} \cdot \frac{\partial z}{\partial x} + \frac{\partial z}{\partial y} (\bar{N}_{xy1} + \bar{N}_{xy2})$$

اگر در معادله (۶۷) بجای $T=0$ ، قرار دهیم واز آن برحسب y مشتق گرفته و بجای H و V از معادله‌های (۶۶) ب) و (۶۷) بگزاریم، نتیجه میگردد: