

یک سطح تسلیم پنج پارامتری

محمد رضایی پژنده* و هادی اصغری**

گروه عمران، دانشکده مهندسی دانشگاه فردوسی مشهد

(دریافت مقاله: ۱۳۷۴/۹/۲۰ - دریافت نسخه نهایی: ۱۳۷۵/۱/۲۰)

چکیده - در باره رفتار کشسان^۱ - مومنان^۲ سازه‌های تنش مستوی^۳ سخن به میان می‌آید. در این راستا، یک سطح تسلیم^۴ پنج پارامتری^۵ ارائه خواهد شد. معیار مزبور با قانون جریان^۶ وابسته کار می‌کند. قانون سخت شوندگی ترکیبی^۷ که از ترکیب قوانین سخت شوندگی همگن^۸ و پویا^۹ تشکیل می‌شود مورد استفاده قرار می‌گیرد. رابطه‌های سطح تسلیم پیشنهادی نوشته شده و بر آن اساس، برنامه رایانه‌ای^{۱۰} برای تحلیل غیر خطی^{۱۱} مواد مهیا شده است. در پایان کار، تجربه‌های عددی حاصل از رابطه‌های پیشنهادی نیز به نظر خوانندگان می‌رسد.

A Five - Parameter Yield Surface

M. Rezaiee - Pajand and H. Asghari

Department of Civil Engineering, Ferdowsi University of Mashhad

ABSTRACT- This paper is on the elasto-plastic analysis of plane stress problems. A five-parameter yield surface is presented. This yield criterion uses associate flow along with mixed hardening rule. The analytical formulations are written and related computer program for non-linear analysis is prepared. Finally, based on the formulations, numerical examples are solved.

توسط بسیاری از دانشمندان انجام شده و زمینه‌های فراوان دیگری با سرعت زیادی در حال پیشرفت است. باید افود که سطح تسلیم مزبور مستقل از فشار آب ایستا^{۱۲} (ثابت) بوده است و در فضای تنشهای اصلی، بایک منشور شش ضلعی منتظم نامحدود مشخص می‌شود [۱]. به دنبال آن، معیار تنش کششی بیشینه رانکین در سال ۱۸۷۶ ارائه شد. باید دانست که امروزه این معیار برای تحلیل بتن به این دلیل که نوع شکست آن به طور معمول کششی و یا فشاری است، به کار گرفته می‌شود [۲]. یکی از ساده‌ترین سطوحهای تسلیم را

۱- مقدمه

در تاریخ علم، نظریه^{۱۲} مومنانی از سال ۱۸۶۴ آغاز می‌شود که ترسکا نتایج تحقیقات و کارهای خودش را درباره سنبله زنی و حدیده کاری منتشر کرد. وی در آن زمان با آزمایش‌های فراوانی که انجام داد، مبنای تسلیم را به صورت رابطه‌ای ارائه ساخت که بیانگر بسیاری از حقایق بود. از آن تاریخ تاکنون، کوشش‌های گسترده‌ای

* دانشیار ** دانشجوی کارشناسی ارشد

فهرست علائم

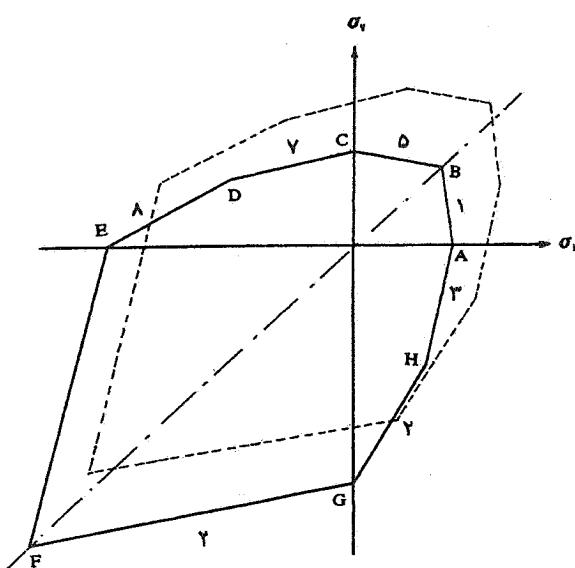
- مومسان		عامل سخت شوندگی	m	بار
ماتریس کرنش	[B]	ترکیبی	P	بار نهایی
ماتریس کشسان	[D] _e	عامل سخت شوندگی	Pu	تابع تسلیم
ماتریس کشسان -	[D]ep	همگن	F	تنش
مومسان		عاملهای معیار	{σ}	H'
نسبت پواسان	v	ترسکاگونه	σ ₁ و σ ₂	وکرنش یک محوری
		عامل کشسانی	E	تنشهای اصلی
		کرنش	{ε}	عامل سخت شوندگی
		ماتریس سختی کشسان	[S]ep	پویا

تشکیل شده که یکی از آنها برای ناحیه فشاری و دیگری برای دو ناحیه کششی و کششی - فشاری تعریف شده است [۱۱]. در همان سال، لید و دانکن سطح تسلیمی یک پارامتری برای خاکهای غیر چسبنده پیشنهاد کردند. معیار تسلیم^{۱۵} مزبور ساده و صاف بوده و فقط برای خاکهای غیر چسبنده اعتبار دارد [۳]. آتوسن معیار تسلیم چهار پارامتری برای بتن را در سال ۱۹۷۷ ارائه کرد. سطح تسلیم مزبور در برش طولی به صورت منحنی بوده و مقاطع عرضی غیره دایره‌ای را در بردارد [۱۲]. در این راستا، در همان سال، با یوکرترک از نظریه تعمیم یافته مور - کولمب برای پیش‌بینی تسلیم و شکست بتن هنگامی که زیر ترکیب تنشها قرار می‌گیرد استفاده کرد [۷]. همگام با این پژوهشگران، اناند و وايزگربر در سال ۱۹۷۷ مشتق رابطه‌های تنش - کرنش مومسان را برای مصالح با سخت شوندگی کرنشی گزارش کردند. آنها از سطح تسلیم ترسکا استفاده کرده و رابطه‌های خود را برای مسائل تنش در صفحه نوشتند [۱۳ و ۱۴]. در سال ۱۹۷۸، اناند برای تحلیل کشسان - مومسان از شبکه بندی جزء متشی با کرنش خطی (LST) به چهار زیر جزء، استفاده کرد [۵]. گسترش معیار تسلیم ترسکا، سطح تسلیم ترسکاگونه نوع اول، در سال ۱۹۷۹ توسط رضایی پژند انجام گرفت. با معیار مزبور می‌توان افزون بر مواد با مقاومت فشاری^{۱۶} و کششی یکسان، مواد با مقاومت فشاری و کششی متفاوت مانند بتن را نیز تحلیل کرد [۱۵]. همچنین، از معیار تسلیم مزبور در تحلیل کشسان - مومسان با قانون سخت شوندگی پویا نیز استفاده شده که مناسب بارهای چرخه‌ای است [۱۶ و ۱۷]. باید دانست که الگوی سخت شوندگی پویای این معیار، نخستین بار در سال ۱۹۸۲ ارائه شده است [۱۸]. در سال ۱۹۸۱، وايزگربر با تغییراتی که انجام داد، سطح تسلیم

فون میسز در سال ۱۹۱۳ ارائه کرد که در آن تنش برشی هشت وجهی مسبب اصلی تسلیم مواد است. این معیار، افزون بر اینکه ساده است، دارای منحنی هموار نیز هست. در پژوهشی دیگر، یک معیار تقریبی صاف برای سطح تسلیم مور - کولمب در سال ۱۹۵۱ توسط دراکر و پراگر پیشنهاد شده است [۳].

برای اولین بار در سال ۱۹۶۸ میلادی، اناند با به کارگیری روش اجزای محدود به همراه جزء مثلثی کرنش ثابت (CST) از معیار ترسکا استفاده کرد [۴ و ۵]. او مسئله تنش در صفحه را با به کار گیری نظریه مومسان نموی، تجزیه و تحلیل کرد. روش حل مزبور، فقط توانایی تحلیل مواد با رفتار کشسان خطی و مومسان کامل را دارا بود. در سال ۱۹۶۹، زینکویچ ماتریسهای کشسان - مومسان^{۱۷} را برای وضعیت تسلیم فون میسز ارائه داد [۶]. در سال ۱۹۷۰، آرمن تحلیل مسائل کشسان - مومسان دو بعدی زیر بار چرخه‌ای را با استفاده از سطح تسلیم فون میسز بررسی و مطالعه کرد. وی از قانون سخت شوندگی پویای پراگر که توسط زیگلر تعمیم یافته بود، استفاده کرد [۷].

در سال ۱۹۷۰، لوی کاری مشابه اناند را به انجام رسانید. در پژوهش مزبور، نمو کرنش مومسان در گوشه‌های سطح تسلیم تعریف نشده بود و مشکل می‌آفرید [۸]. برای حل این مشکل، گوشه‌های سطح تسلیم به وسیله نایاک و زینکویچ، در سال ۱۹۷۲، گرد شد و تحلیل تقریبی را ارائه کردند [۹]. همگام با دیگر پژوهشگران، ویلام و وارنک در سال ۱۹۷۵ یک سطح شکست سه پارامتری برای بتن در کشش و زیر فشار کم پیشنهاد کردند [۱۰]. همزمان با آن، چن و چن سطح تسلیمی با یک محور تقارن را در سال ۱۹۷۵ ارائه کردند. باید دانست، سطح تسلیم مزبور از دو تابع



شکل ۱ - سطح تسلیم ترسکاگونه نوع چهارم با قانون سخت شوندگی ترکیبی

ترسکاگونه نوع چهارم و مختصات گوشه‌هایش را در حالت دو بعدی نشان می‌دهد. سطح تسلیم نامبرده در زیر فضای تنشهای اصلی $(\sigma_2 - \sigma_1)$ تعریف شده است. اگر $\sigma(k)$ که خود تابعی از عامل سخت شوندگی همگن k است، تنش تسلیم مواد در آزمایش کششی محوری باشد و عامل a_3 نسبت تنش تسلیم در فشار به تنش تسلیم در کشش تعریف شود، تابعهای هشتگانه سطح تسلیم به صورت زیر خواهد بود:

σ_2	σ_1	گوشه
۰	$\sigma(k)$	A
$a_1\sigma(k)$	$a_1\sigma(k)$	B
$\sigma(k)$	۰	C
$a_4\sigma(k)$	$-a_4\sigma(k)$	D
۰	$-a_4\sigma(k)$	E
$-a_5a_3\sigma(k)$	$-a_5a_3\sigma(k)$	F
$-a_3\sigma(k)$	۰	G
$-a_7\sigma(k)$	$a_7\sigma(k)$	H

ترسکاگونه نوع اول را برای مواد با مقاومت کششی کم به کار گرفت [۱۹]. در تحلیل مزبور از جزء مثلثی با کرنش ثابت و نیز قانون سخت شوندگی همگن استفاده شده است. با توجه به نتایج به دست آمده از تحلیل، وايزگربر یک سطح تسلیم ساده‌ای ارائه کرد، سطح تسلیم ترسکاگونه نوع دوم، که می‌توانست مورد استفاده تحلیل غیر خطی بتن قرار گیرد [۲۰]. الصافی سطح تسلیم ترسکاگونه نوع اول را در سال ۱۹۸۴ به سطح تسلیم ترسکاگونه نوع سوم تغییر داده و آن را مناسب تحلیل مسائل تنش و کرنش مستوی ساخت [۲۱ و ۲۲]. از سوی دیگر، السانوسی سطح تسلیم ترسکاگونه نوع دوم را همراه با قانون سخت شوندگی ترکیبی (همگن و پویا) در سال ۱۹۸۷ به کار گرفت [۲۳ و ۲۴].

در سال ۱۹۸۶، چرن سطح تسلیمی برای خاک پیشنهاد کرد. این پژوهشگر الگوی خود را از سطح شکست پنج پارامتری ویلام - وارنک نتیجه گرفت. وی فرض کرد که این معیار بر سطح شکست در مقاومت بیشینه مصالح منطبق شود [۲۵]. در سال ۱۹۸۹، هو و اسکنوبریچ بتن را با استفاده از جریان موسمانی^{۱۷} ناپیوسته الگو سازی کردند [۲۶]. در ادامه بحث یک سطح تسلیم جدید همراه با رابطه‌های مربوطه ارائه خواهد شد.

۲- سطح تسلیم پیشنهادی

نظر به این که شواهد تجربی نشان دهنده گرایش سطح تسلیم به سوی ترکیبی از قسمتهای خطی است، بنابراین یک سطح تسلیم خطی مناسب می‌تواند به واقعیت نزدیک باشد. لازم است برای دستیابی به پاسخ دقیقترا، از سطح تسلیم با شمار قطعات خطی بیشتر استفاده کرد. از سوی دیگر، سطوحهای تسلیم ترسکا، برخلاف سطوحهای تسلیمی مانند فون میسن و چن و پارهای از معیارهای دیگر، در جهت اطمینان رفتار می‌کند. سطح تسلیم پیشنهادی، که سطح تسلیم ترسکاگونه نوع چهارم نامیده خواهد شد در ارتباط با نتایج تجربی دارای برآذش بسیار خوبی بوده و در جهت اطمینان نیز عمل می‌کند. خاطر نشان می‌شود که با معیار پیشنهادی می‌توان افزون بر مواد با مقاومت فشاری و کششی یکسان، موادی که دارای مقاومت فشاری و کششی متفاوت مانند بتن هستند را نیز تحلیل کرد. این معیار ترسکاگونه پنج پارامتری است و با یک مجموعه تابعهای هشتگانه تعریف شده است. شکل (۱) سطح تسلیم

به دست آوردن ماتریس سختی کشسان - موسمان $[S]_{ep}$ نیاز به ماتریس کشسان - موسمان $[D]_{ep}$ و ماتریس تغییر مکان - کرنش $[B]$ خواهد بود:

$$[S]_{ep} = \int_V [B]^T [D]_{ep} [B] dv \quad (2)$$

بنابراین، در اینجا کوشش خواهد شد که به صورت چکیده، چگونگی به دست آوردن ماتریس کشسان - موسمان با قانون سخت شوندگی ترکیبی (همگن و پویا) ارائه شود. سپس، ماتریسهای کشسان - موسمان مبتنی برتابع تسلیم ترسکاگونه نوع چهارم بر پا می‌شوند.

۴- ماتریس عمومی کشسان - موسمان برای پهلوها
رابطه عمومی سطح تسلیم برای قانون سخت شوندگی ترکیبی می‌تواند مانند رابطه (۳) نوشته شود. همچنین، جزء کرنش کل قابل تجزیه به کرنشهای کشسان و موسمان است. رابطه (۴) تجزیه مزبور را نشان می‌دهد. در نظریه کشسانی، رابطه (۵) نمو کرنشهای کشسان را با نمو تنشها مرتبط می‌سازد. باید دانست که در رابطه یاد شده، ماتریس $[D]_e$ شامل مشخصات کشسانی مواد است و به نام ماتریس کشسان معروف است. از سوی دیگر، قانون جریان وابسته، نمو کرنش موسمانی را به مشتق تابع تسلیم 18 به صورت رابطه (۶) ارتباط می‌دهد:

$$F = F[(\sigma - \alpha), \sigma(k)] = 0 \quad (3)$$

$$\{d\varepsilon\} = \{d\varepsilon^e\} + \{d\varepsilon^p\} \quad (4)$$

$$\{d\sigma\} = [D]_e \{d\varepsilon^e\} \quad (5)$$

$$\{d\varepsilon^p\} = \lambda \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (6)$$

عامل λ یک ضریب ثابت است که در ادامه تعیین می‌شود. باید دانست که اندازه و موقعیت تابع تسلیم در دوران بارگذاری تغییر می‌کند. میزان انتقال سطح تسلیم با قانون سخت شوندگی پویا در

$$\begin{aligned} F^1 &= a_1 \sigma_1 + (1 - a_1) \sigma_2 - a_1 \sigma(k) = 0 \\ F^2 &= (a_5 - 1) \sigma_1 - a_5 \sigma_2 - a_5 a_3 \sigma(k) = 0 \\ F^3 &= a_3 \sigma_1 + (a_4 - 1) \sigma_2 - a_3 \sigma(k) = 0 \\ F^4 &= (a_7 - a_3) \sigma_1 - a_7 \sigma_2 - a_7 a_4 \sigma(k) = 0 \\ F^5 &= (1 - a_1) \sigma_1 + a_1 \sigma_2 - a_1 \sigma(k) = 0 \\ F^6 &= -a_5 \sigma_1 + (a_5 - 1) \sigma_2 - a_5 a_3 \sigma(k) = 0 \\ F^7 &= (a_4 - 1) \sigma_1 + a_4 \sigma_2 - a_4 \sigma(k) = 0 \\ F^8 &= -a_3 \sigma_1 + (a_7 - a_3) \sigma_2 - a_3 a_4 \sigma(k) = 0 \end{aligned} \quad (1)$$

معیار تسلیم ارائه شده به پنج پارامتر a_1 تا a_5 نیاز دارد که با آزمایشهای تجربی تعیین می‌شوند. آزمایشهای مورد نظر، کشش یک محوری، فشار یک محوری، کشش دو محوری، فشار دو محوری و کشش و فشار دو محوری هستند. بنابراین، معیار مزبور را می‌توان معیار تسلیم خطی پنج پارامتری با یک محور تقارن خواند. باید دانست، سطحهای تسلیم ترسکا، ترسکاگونه نوع اول، و ترسکاگونه نوع دوم حالتهای ویژه سطح تسلیم پیشنهادی اند. چنانچه $a_1 = a_3 = a_4 = a_5 = 0$ باشد، معیار پیشنهادی به معیار ترسکا تبدیل می‌شود و اگر $a_1 = a_3 = a_4 = 1$ باشد، معیار مزبور به معیار ترسکاگونه نوع اول تغییر می‌یابد. همچنین، با در نظر گرفتن $a_4 = 1$ ، $a_2 = 0$ معیار یاد شده به معیار ترسکاگونه نوع دوم تبدیل می‌شود. از سطح تسلیم پیشنهادی به همراه قانون سخت شوندگی ترکیبی برای تحلیل مسائل تنش مستوی استفاده شده و نتایج بسیار خوبی نیز در پی داشته است. در ادامه ماتریسهای کشسان - موسمان پهلوها و گوشه‌های سطح تسلیم پیشنهادی برای استفاده در تحلیلهای اجزای محدود بر پا می‌شوند.

۳- ماتریس کشسان - موسمان برای پهلوها
مشکل بودن ماهیت تحلیل غیر خطی سازه‌ها، پژوهشگران را بر آن داشته تا از روش اجزای محدود که از قویترین روشهای عددی است استفاده کنند [۲۷]. در این روش، ماتریس سختی کشسان - موسمان مورد نیاز است. همچنان که در رابطه (۲) آمده است، برای

اکنون ثابت محاسباتی η باید تعیین شود. با استفاده از رابطه های (۸) و (۱۲) و همچنین با پیش ضرب رابطه (۱۱) در $\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T$ ، رابطه های زیر به دست می آیند:

$$\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\sigma - H(1-m)d\varepsilon^P\} = 0 \quad (13)$$

$$\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\alpha\} = \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{(\sigma - \alpha)\} d\eta \quad (14)$$

با گرفتن مشتق کلی از تابع سطح η ، رابطه (۳)، و انجام عملیات ریاضی و سپس با جانشینی $\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\alpha\}$ از رابطه (۱۵) در رابطه (۱۴) مقدار $d\eta$ در دسترس قرار می گیرد. عامل مزبور بر حسب η_1 و η_2 داده شده است. در ادامه رابطه های یاد شده با توجه به جمله $(\sigma - \alpha)$ در تابع F و $\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\alpha\}$ مشتق زنجیری به صورت زیر پیدا می شوند:

$$dF = \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\sigma\} - \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\alpha\} + \frac{\partial F}{\partial \kappa} d\kappa = 0 \quad (15)$$

$$d\eta = \frac{\eta_1}{\eta_2}$$

$$\eta_1 = \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\sigma\} + \frac{\partial F}{\partial \kappa} d\kappa$$

$$\eta_2 = \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{(\sigma - \alpha)\} \quad (16)$$

هدف به دست آوردن ماتریس کشسان - مومنان $[D]_{ep}$ است. با پیش ضرب رابطه (۴) در $[D]_e$ و استفاده از رابطه (۵) و سرانجام با پیش ضرب رابطه (۱۷) در $\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T$ رابطه های زیر برقرارند:

$$[D]_e \{d\varepsilon\} = \{d\sigma\} + \lambda [D]_e \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\} \quad (17)$$

$$\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T [D]_e \{d\varepsilon\} = \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\sigma\} \quad (18)$$

$$+ \lambda \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T [D]_e \{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}$$

فضای تنفس به وسیله پرائیور به صورت رابطه (۷) فرض شده است. در رابطه مذبور، H یک ثابت است. در حالت سخت شوندگی ترکیبی (همگن و پویا)، انتقال سطح تسلیم باید در نظریه منظور شود. بنابراین، رابطه (۷) برای حالت سخت شوندگی ترکیبی به رابطه (۸) تبدیل می شود:

$$d\alpha = H d\varepsilon^{P(k)} \quad (7)$$

$$d\alpha = H (1-m)d\varepsilon^P \quad (8)$$

دانستنی است که برای سخت شوندگی همگن $m=1$ و برای سخت شوندگی پویا $m=0$ است. ضریب سخت شوندگی ترکیبی بایستی در محدوده $0 \leq m \leq 1$ قرار گیرد. اگر $m=0$ نشان دهنده سخت شوندگی همگن و پویا باشد، آنگاه، نمو کرنش مومنان به نمو کرنش همگن و نمو کرنش پویا به صورت زیر وابسته می شود:

$$d\varepsilon^P = d\varepsilon^{P(i)} + d\varepsilon^{P(k)} \quad (9)$$

$$d\varepsilon^{P(i)} = m d\varepsilon^P$$

$$d\varepsilon^{P(k)} = (1-m)d\varepsilon^P \quad (10)$$

بر طبق تغییرات زیگلر^{۱۹}، قانون سخت شوندگی پویا دو شرط دیگر، در باره قانون پرائیور ارائه می دهد. یاداوری می شود که قانون سخت شوندگی پرائیور نمو انتقال سطح تسلیم را متناسب با کرنش مومنان می دارد. در صورتی که فرضیه زیگلر، نمو انتقال سطح مزبور را متناسب با تنش کل می پنداشد، دو شرط مزبور با رابطه های زیر ارائه می شوند. اگر H عامل سخت شوندگی مصالح و η یک ثابت محاسباتی باشد، می توان نوشت:

$$d\alpha = (\sigma - \alpha) d\eta \quad (11)$$

$$\{\frac{\partial F}{\partial \sigma}\}^T \{d\sigma - d\alpha\} = 0 \quad (12)$$

$$\{d\sigma\} = [D]_{ep}\{d\varepsilon\} \quad (28)$$

رابطه (۱۵) را می‌توان به شکل زیر نوشت:

$$[D]_{ep} = [D]_e - [D]_e \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} [M]^{-1}$$

$$\left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \quad (29)$$

همان گونه که در رابطه (۲۹) دیده می‌شود، ماتریس کشسان - موسمان برابر است با ماتریس کشسان منهای مقداری که مربوط به اثر موسمانی است. عامل سخت شوندگی، در رابطه (۳۰)، به شکل ساده و برداری زیر محاسبه می‌شود:

$$\kappa = \int \sigma d\varepsilon^{p(i)} \quad (30)$$

$$\kappa = \int \{\sigma\}^T \{d\varepsilon^{p(i)}\} \quad (31)$$

با استفاده از رابطه‌های (۶) و (۱۰) و جاگذاری آنها در رابطه (۳۱) رابطه زیر به دست می‌آید:

$$d\kappa = \lambda m \{\sigma\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (32)$$

مقدار $\frac{\partial F}{\partial \kappa}$ به صورت رابطه (۳۳) فرض می‌شود. با توجه به رابطه مذبور، γ برای سطوح‌های تسليم خطی مختلف می‌تواند محسوبه شود. به عنوان نمونه، برای سطح تسليم ترسکا $\gamma = 1$ است. برای به دست آوردن ماتریس کشسان - موسمان، بایستی مقادیر $A^{(c)}$ ، $A^{(i)}$ ، $A^{(k)}$ ، $d\eta$ ، $d\kappa$ ، λ ، $[M]$ و ثابت H معین شوند. محاسبه $A^{(c)}$ نیاز به محاسبه $A^{(i)}$ و $A^{(k)}$ دارد. با توجه به رابطه (۲۴) و جانشینی رابطه (۳۲) در رابطه (۲۵) رابطه‌های زیر به دست می‌آینند:

$$\frac{\partial F}{\partial \kappa} = -\gamma \frac{d\sigma(\kappa)}{d\kappa} \quad (33)$$

$$A^{(i)} = -m \{\sigma\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \left\{ \frac{\partial F}{\partial \kappa} \right\} \quad (34)$$

$$A^{(i)} = -m\gamma \{\sigma\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \frac{d\sigma(\kappa)}{d\kappa} \quad (35)$$

$$\left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\sigma\} = \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\alpha\} - \frac{\partial F}{\partial \kappa} d\kappa \quad (19)$$

با جانشینی رابطه اخیر در رابطه (۱۸)، مقدار $[M]$ پیدا می‌شود. مقدار مورد بحث، پس از فشرده‌سازی به صورت رابطه (۲۲) نوشته می‌شود. به دنبال حذف λ ، مقدار $[M]$ به دست می‌آید. در رابطه‌های ارائه شده زیر، منظور از بالاترینس c ، i و k به ترتیب: سخت شوندگی ترکیبی، سخت شوندگی همگن و سخت شوندگی پویاست. رابطه‌های یاد شده به قرار زیرند:

$$\left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \{d\varepsilon\} = \lambda [M] \quad (20)$$

$$\lambda [M] = \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\alpha\} - \frac{\partial F}{\partial \kappa} d\kappa$$

$$+ \lambda \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (21)$$

$$\lambda [M] = \lambda A^{(c)} + \lambda \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (22)$$

$$[M] = A^{(c)} + \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (23)$$

$$A^{(c)} = A^{(i)} - A^{(k)} \quad (24)$$

$$A^{(i)} = -\frac{1}{\lambda} \left\{ \frac{\partial F}{\partial \kappa} \right\} d\kappa \quad (25)$$

$$A^{(k)} = -\frac{1}{\lambda} \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\alpha\} \quad (26)$$

همچنین از رابطه (۱۷) مقدار $\{d\sigma\}$ حساب می‌شود. از سوی دیگر، با محاسبه λ از رابطه (۲۰) و جاگذاری در رابطه (۲۷)، می‌توان نتیجه را پس از فشرده‌سازی با رابطه (۲۸) نمایش داد. باید دانست ماتریس $[D]_{ep}$ همان ماتریس کشسان - موسمان است:

$$\{d\sigma\} = [D]_e \{d\varepsilon\} - \lambda [D]_e \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (27)$$

$$\lambda = [M]^{-1} \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \{d\epsilon\} \quad (42)$$

$\{d\epsilon\}$ را از رابطه (۲۸) می‌توان یافت. هنگامی که λ محاسبه شد، $d\kappa$ از رابطه (۳۲) به دست خواهد آمد. معادله‌های مشخصه چهار پهلو و پنج گوش سطح تسلیم خطی پیشنهادی و ثابت H که مورد نیاز تحلیل کشسان - مومنسان است، در ادامه ارائه خواهد شد.

۵- ماتریس کشسان - مومنسان پهلوی ۳

در اینجا، برای نمونه، ماتریس کشسان - مومنسان دو پهلو با جزئیات نوشته می‌شود. سایر ماتریسهای مورد نیاز تحلیل، در پیوست درج خواهند شد. اگر θ زاویه بین محورهای اصلی و محورهای کلی فرض شود، نخست، تابع تسلیم پهلوی AH بر حسب تنشها در دستگاه مختصات دکارتی (σ_x , σ_y و σ_{xy}) بر حسب کسینوس و سینوس زاویه θ (C و S) به صورت زیر ارائه می‌شود:

$$F^{(r)} = [a_r C^r + (a_r - 1)S^r] \sigma_x + [a_r S^r + (a_r - 1)$$

$$C^r] \sigma_y + 2(1 + a_r - a_r)CS \sigma_{xy} - a_r \sigma(\kappa) = 0 \quad (43)$$

برای دستیابی به ماتریس کشسان - مومنسان، مقدار $M^{(r)}$ مورد نیاز است. باید افزود، با استفاده از رابطه (۴۱) به مقدار $M^{(r)}$ می‌توان رسید:

$$[M^{(r)}] = H_r(1 - m)[2C^r S^r(a_r - a_r - 1)^r + a_r + (a_r - 1)^r] + \frac{E}{(1 - \nu^r)} [a_r^r + 2\nu a_r(a_r - 1) + (a_r - 1)^r] + \bar{H} m a_r^r \quad (44)$$

ماتریس کشسان - مومنسان با قرار دادن $M^{(r)}$ در رابطه (۲۹) به دست می‌آید. در ادامه، ماتریس کشسان - مومنسان پهلوی ۳ همراه با ضریبها و درایه‌های آن درج می‌شود:

در اجرا، نسبت تجربی تنش و کرنش از منحنی آزمایش یک محوری کششی که حالت خاصی از رابطه (۳) است، برای محاسبات کار مومنسان معادل استفاده می‌شود. در این حالت $d\kappa = \sigma(\kappa) d\epsilon^P$ به صورت $\frac{d\sigma(\kappa)}{d\kappa}$ توسعه رابطه (۳۶) ارائه می‌شود. در ضمن $\bar{H} = \frac{d\sigma(\kappa)}{d\epsilon^P(1)}$ همان حساب می‌شود. در رابطه به دست آمده (۱) شب منحنی تنش - کرنش یک محوری کششی است. با قرار دادن رابطه (۳۷) در رابطه (۳۵) مقدار $A^{(i)}$ ، و با گذاشتن رابطه (۸) در رابطه (۲۶)، $A^{(k)}$ پیدا می‌شود:

$$\frac{d\sigma(\kappa)}{d\kappa} = \frac{1}{\sigma(\kappa)} \frac{d\sigma(\kappa)}{d\epsilon^P(1)} \quad (36)$$

$$\frac{d\sigma(\kappa)}{d\kappa} = \frac{\bar{H}}{\sigma(\kappa)} \quad (37)$$

$$A^{(i)} = -m\gamma \frac{\bar{H}}{\sigma(\kappa)} \{\sigma\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (38)$$

$$A^{(k)} = -H(1-m) \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (39)$$

رابطه (۲۶)، مقدار $A^{(c)}$ را به صورت رابطه (۴۰) در اختیار می‌گذارد که با جانشینی آن در رابطه (۲۳) مقدار $[M]$ به دست می‌آید. باید دانست که برای $m=1$ یا $m=0$ ، $[M]$ به ترتیب برای حالات سخت شوندگی همگن یا سخت شوندگی پویا ارائه می‌شود. نسبت تناسب λ ، از رابطه (۲۰)، و $d\eta$ از رابطه (۱۶) به دست می‌آید:

$$A^{(c)} = H(1-m) \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} + m\gamma \frac{\bar{H}}{\sigma(\kappa)} \{\sigma\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (40)$$

$$[M] = H(1-m) \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} + m\gamma \frac{\bar{H}}{\sigma(\kappa)} \{\sigma\}^T \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} + \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \left\{ \frac{\partial F}{\partial \sigma} \right\} \quad (41)$$

$$\eta_1^{(r)} = \left\{ \frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \right\}^T \{\sigma - \alpha\} \quad (49)$$

پس از محاسبه مقادیر سمت راست رابطه‌های (۴۸) و (۴۹)، و جاگذاری آنها، نتایج زیر به دست می‌آیند:

$$\begin{aligned} \eta_1^{(r)} &= [a_r C^r + (a_r - 1)S^r] d\sigma_x + [a_r S^r \\ &+ (a_r - 1)C^r] d\sigma_y + [2(1 + a_r - a_f)CS] d\sigma_{xy} \\ &- \bar{H} m a_r \lambda^{(r)} \end{aligned} \quad (50)$$

$$\begin{aligned} \eta_r^{(r)} &= [a_r C^r + (a_r - 1)S^r](\sigma_x - \alpha_x) + [a_r S^r \\ &+ (a_r - 1)C^r](\sigma_y - \alpha_y) + [2(1 + a_r \\ &- a_f)CS](\sigma_{xy} - \alpha_{xy}) \end{aligned} \quad (51)$$

از سوی دیگر، $\lambda^{(r)}$ را می‌توان از رابطه (۴۲) محاسبه کرد. برای سادگی کار، حاصل ضرب $\left\{ \frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e$ به صورت ماتریس $\frac{E}{(1-\nu^r)} [S^{(r)}]$ نمایش داده شده که در ادامه می‌آید:

$$\lambda^{(r)} = [M^{(r)}]^{-1} \left\{ \frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \right\}^T [D]_e \{d\varepsilon\} \quad (52)$$

$$\lambda^{(r)} = \frac{E}{(1-\nu^r)M^{(r)}} [S^{(r)}] \{d\varepsilon\} \quad (53)$$

درایه‌های ماتریس $[S^{(r)}]$ به صورت زیرند:

$$[S^{(r)}] = [S_1 \quad S_r \quad S_r]$$

$$S_1 = [a_r + \nu(a_r - 1)]C^r + [(a_r - 1) + \nu a_r]S^r \quad (54)$$

$$S_r = [\nu a_r + (a_r - 1)]C^r + [\nu(a_r - 1) + a_r]S^r \quad (55)$$

$$S_r = (1 - \nu)(1 + a_r - a_f)CS \quad (56)$$

$$\begin{aligned} [D]_{ep}^{(r)} &= \frac{E}{(1 - \nu^r)} \begin{bmatrix} 1 & \nu & & \cdot \\ \nu & 1 & & \\ \cdot & \cdot & (1 - \nu)/2 & \\ \end{bmatrix} \\ - G_r \begin{bmatrix} d_{11} & d_{12} & d_{13} \\ & d_{22} & d_{23} \\ \text{sym.} & & d_{33} \end{bmatrix} \end{aligned} \quad (45)$$

$$G_r = \frac{E}{M^{(r)}(1 - \nu^r)}$$

$$\begin{aligned} d_{11} &= \{[a_r C^r + (a_r - 1)S^r] + \nu[a_r S^r \\ &+ (a_r - 1)C^r]\}^r \end{aligned}$$

$$d_{12} = \nu[a_r C^r + (a_r - 1)S^r]^r + \nu[a_r S^r$$

$$\begin{aligned} &+ (a_r - 1)C^r]^r + (1 + \nu^r) [a_r C^r + (a_r - 1)S^r] [a_r S^r \\ &+ (a_r - 1)C^r] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} d_{13} &= (1 - \nu)[(1 + a_r - a_f)CS] \{[a_r C^r \\ &+ (a_r - 1)S^r] + \nu[a_r S^r + (a_r - 1)C^r]\} \end{aligned}$$

$$d_{22} = \{ \nu[a_r C^r + (a_r - 1)S^r] + [a_r S^r + (a_r - 1)C^r] \}^r$$

$$d_{23} = (1 - \nu)[(1 + a_r - a_f)CS] \{ \nu[a_r C^r + (a_r - 1)S^r]$$

$$+ [a_r S^r + (a_r - 1)C^r] \}$$

$$d_{33} = [(1 - \nu)(1 + a_r - a_f)CS]^r \quad (46)$$

ثابت $d\eta$ برای پهلوی ۳ به صورت زیر محاسبه خواهد شد:

$$d\eta = \frac{\eta_1^{(r)}}{\eta_r^{(r)}} \quad (47)$$

$$\eta_1^{(r)} = \left\{ \frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\sigma\} + \frac{\partial F^{(r)}}{\partial \kappa} d\kappa \quad (48)$$

$$\begin{aligned} F^{(r)} &= [(a_r - a_\gamma)C^r - a_r S^r]\sigma_x + [(a_r - a_\gamma)S^r \\ &\quad - a_r C^r]\sigma_y + [2(a_r - a_\gamma + a_\gamma)CS]\sigma_{xy} \\ &\quad - a_r a_\gamma \sigma(\kappa) = 0 \end{aligned} \quad (61)$$

اکنون برای محاسبه $[M^{(r)}]$ می‌توان از رابطه‌های (۴۰) و (۴۱) سود جست:

$$\begin{aligned} [M^{(r)}] &= H_r(1 - m)[2C^r S^r (a_r - a_r - a_\gamma)^r + a_\gamma^r \\ &\quad + (a_r - a_\gamma)^r] + \frac{E}{(1-\nu^r)} [(a_r - a_\gamma)(a_r - a_\gamma \\ &\quad - 2\nu a_\gamma) + a_\gamma^r] + \bar{H} m a_r^r a_\gamma^r \end{aligned} \quad (62)$$

با در دست داشتن $[M^{(r)}]$ ، ثابت (۴۲) به کمک رابطه (۴۲) به دست می‌آید:

$$\lambda^{(r)} = \frac{E}{(1-\nu^r)M^{(r)}} [S^{(r)}] \{d\epsilon\} \quad (63)$$

اینک ماتریس $[S^{(r)}]$ بر حسب پارامترهای معلوم نوشته خواهد شد:

$$[S^{(r)}] = [S_1 \quad S_\gamma \quad S_r]$$

$$S_1 = [(a_r - a_\gamma) - \nu a_\gamma]C^r + [\nu(a_r - a_\gamma) - a_\gamma]S^r$$

$$S_\gamma = [\nu(a_r - a_\gamma) - a_\gamma]C^r + [(a_r - a_\gamma) - \nu a_\gamma]S^r$$

$$S_r = (1 - \nu)(a_r - a_\gamma + a_\gamma)CS \quad (64)$$

مقادیر (η_1) و (η_2) به صورت زیرند:

ماتریس کشسان - مومنانه $[D]ep$ بستگی به پارامتر سخت شوندگی H دارد. از این رو، باید مقدار ثابت H محاسبه شود. با به کارگیری همزمان سه جزء تنش σ_x ، σ_y و σ_{xy} ، H تعیین می‌شود. برای هر جزء تنش، یک پارامتر سخت شوندگی تعریف می‌شود. به سخن دیگر، $H_x = \frac{d\sigma_x}{d\varepsilon_x^P}$ ، $H_y = \frac{d\sigma_y}{d\varepsilon_y^P}$ ، $H_{xy} = \frac{d\sigma_{xy}}{d\varepsilon_{xy}^P}$ فرض شده و با توجه به حالت تنش یک محوری شرایط زیر به دست می‌آیند:

۱- در حالت $H_x = A_1$ $\bar{H}_x = d\sigma_x/d\sigma_{xy} = 0$ می‌شود.

۲- در حالت $H_y = A_\gamma$ $\bar{H}_y = d\sigma_y/d\sigma_{xy} = 0$ می‌شود.

۳- در حالت $H_{xy} = A_r$ $\bar{H}_{xy} = d\sigma_x/d\sigma_y = 0$ می‌شود.

در رابطه‌های درج شده، A_i یک ثابت است. با فرض یک مقدار میانگین برای H ، می‌توان آن را به صورت زیر حساب کرد:

$$H = \frac{H_x + H_y + H_{xy}}{3} \quad (57)$$

$$\bar{H} = \bar{H}_x = \bar{H}_y = \bar{H}_{xy} \quad (58)$$

بنابراین پارامتر سخت شوندگی برای پهلوی ۳ به صورت زیر پیدا می‌شود:

$$H_r = \frac{(A_1 + A_\gamma + A_r)}{3} \bar{H} \quad (59)$$

از سوی دیگر، محاسبه A_i برای پهلوی ۳ مقدار H_i را به دست می‌دهد:

$$H_r = \frac{\bar{H}}{3} \quad (60)$$

و به صورت همانندی $H_1 = H_\gamma = H_r = H_f = \frac{\bar{H}}{3}$ حساب می‌شوند.

۶- ماتریس کشسان - مومنانه پهلوی ۴

اینک به ماتریس کشسان - مومنانه پهلوی ۴ از سطح تسلیم جدید پرداخته می‌شود. برای این کار، تابع تسلیم پهلوی GH بر حسب تنשها در دستگاه مختصات دکارتی به صورت زیر ارائه

$$- a_r S^r] + [(a_r - a_\gamma) S^r - a_r C^r]\}$$

$$d_{33} = [(1-\nu)(a_r - a_\gamma + a_r)CS]^r \quad (67)$$

باید دانست، نمو تنش تسلیم که عامل گسترش همگن سطح تسلیم است را نیز می‌توان به صورت زیر پیدا کرد:

$$d\sigma(\kappa) = \bar{H}m \left\{ \frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \right\} \{\lambda^{(r)}\} \quad (68)$$

- ۷- ماتریس عمومی کشسان - مومنان برای گوشدها
در مورد گوشدها نیز از روشی مشابه پهلوها استفاده می‌شود.
تابع تسلیم برای گوشه ζ شامل تابعهای تسلیم پهلوهای مجاور m و n است. این تابعها و مشتقهای کلی آنها به صورت زیر ارائه می‌شوند:

$$F^n [(\sigma - \alpha), \sigma(\kappa)] = 0 \quad (69)$$

$$F^m [(\sigma - \alpha), \sigma(\kappa)] = 0 \quad (70)$$

$$\left\{ \frac{\partial F^n}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\sigma\} - \left\{ \frac{\partial F^n}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\alpha\} + \left\{ \frac{\partial F^n}{\partial \kappa} \right\} d\kappa = 0 \quad (71)$$

$$\left\{ \frac{\partial F^m}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\sigma\} - \left\{ \frac{\partial F^m}{\partial \sigma} \right\}^T \{d\alpha\} + \left\{ \frac{\partial F^m}{\partial \kappa} \right\} d\kappa = 0 \quad (72)$$

اگر رابطه‌های (۶۹) و (۷۰) در یک بردار ترکیب شوند، می‌توان آن را به صورت رابطه (۷۳) ارائه کرد. همچنین، با فرض اینکه مشتقهای $\{F^j\}$ نسبت به تنشهای و پارامتر سخت شوندگی به ترتیب با رابطه‌های (۷۴) و (۷۵) نوشته شوند، می‌توان رابطه‌های (۷۱) و (۷۲) را به صورت رابطه (۷۶) یا (۷۷) نمایش داد.

$$\{F^j\} = \{ F^n \quad F^m \} \quad (73)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] = \left[\begin{array}{cc} \frac{\partial F^n}{\partial \sigma} & \frac{\partial F^m}{\partial \sigma} \end{array} \right] \quad (74)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right] = \left[\begin{array}{cc} \frac{\partial F^n}{\partial \kappa} & \frac{\partial F^m}{\partial \kappa} \end{array} \right] \quad (75)$$

$$\eta_1^{(r)} = [(a_r - a_\gamma)C^r - a_r S^r] d\sigma_x + [(a_r$$

$$- a_\gamma)S^r - a_r C^r] d\sigma_y + [\gamma(a_r - a_\gamma + a_r)CS] d\sigma_{xy}$$

$$- \bar{H}ma_r a_\gamma \lambda^{(r)} \quad (65)$$

$$\eta_\gamma^{(r)} = [(a_r - a_\gamma)C^r - a_r S^r](\sigma_x - \alpha_x) + [(a_r - a_\gamma)S^r$$

$$- a_r C^r](\sigma_y - \alpha_y) + \gamma(a_r - a_\gamma + a_r)$$

$$CS(\sigma_{xy} - \alpha_{xy}) \quad (66)$$

سرانجام، درایه‌های ماتریس سختی کشسان - مومنان را می‌توان به صورت زیر یافت:

$$G_r = \frac{E}{M^{(r)}(1 - \nu^r)}$$

$$d_{11} = \{[(a_r - a_\gamma)C^r - a_r S^r] + \nu[(a_r - a_\gamma)S^r$$

$$- a_r C^r]\}^r$$

$$d_{12} = d_{21} = \{[(a_r - a_\gamma)S^r - a_r C^r] + \nu[(a_r - a_\gamma)C^r$$

$$- a_r S^r]\} \{ \nu[(a_r - a_\gamma)S^r - a_r C^r] + [(a_r - a_\gamma)C^r$$

$$- a_r S^r]\}$$

$$d_{13} = d_{31} = (1-\nu)(a_r - a_\gamma + a_r)CS \{[(a_r - a_\gamma)C^r$$

$$- a_r S^r] + \nu[(a_r - a_\gamma)S^r - a_r C^r]\}$$

$$d_{22} = \{[(a_r - a_\gamma)S^r - a_r C^r] + \nu[(a_r - a_\gamma)C^r - a_r S^r]\}^r$$

$$d_{23} = d_{32} = (1-\nu)(a_r - a_\gamma + a_r)CS \{ \nu[(a_r - a_\gamma)C^r$$

نوشت و با جاگذاری آن در رابطه (۸۰)، رابطه (۸۶) نتیجه خواهد شد. باید دانست که رابطه (۸۶) رابطه تنش - کرنش را در حالت کشسان - مومنان برای گوشة کلی مشخص می‌سازد. به این ترتیب ماتریس کشسان - مومنان به صورت رابطه (۸۷) ارائه می‌شود:

$$\{\lambda^j\} = [M^j]^{-1} \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \{d\varepsilon\} \quad (85)$$

$$\{d\sigma\} = ([D]_e - [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] [M^j]^{-1}$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \} \{d\varepsilon\} \quad (86)$$

$$[D]_{ep} = [D]_e - [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] [M^j]^{-1} \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \quad (87)$$

از سوی دیگر، قانون سخت شوندگی پویا به صورت رابطه‌های (۸۸) و (۸۹) نوشته می‌شوند. با پیش ضرب رابطه (۸۸) در $\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T$ و سپس جاگذاری مقدار $\{d\alpha\}$ از رابطه (۷۷)، رابطه (۴۰) را در اختیار قرار می‌دهد.

$$\{d\alpha\} = \{\sigma - \alpha\} d\eta \quad (88)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma - d\alpha\} = \{0\} \quad (89)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} + \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa = \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{\sigma - \alpha\} d\eta \quad (90)$$

با پیش ضرب رابطه به دست آمده در $\{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]$ و حل آن برای $d\eta$ نتیجه زیر در دسترس قرار می‌گیرد:

$$d\eta = \frac{\eta_1}{\eta_2} \quad (91)$$

$$\begin{aligned} \eta^j &= \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} \\ &\quad + \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa \end{aligned} \quad (92)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\alpha\} + \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa = 0 \quad (76)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} = \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\alpha\} - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa \quad (77)$$

با استفاده از قانون جریان کویتر، قانون جریان برای گوشه $\{\lambda^j\}$ صورت رابطه (۷۸) ارائه می‌شود. عاملهای $\{\lambda^j\}$ ، که در رابطه (۷۹) نوشته شده‌اند، ضریبهای ثابت‌اند که در ادامه تعیین می‌شوند. با قرار دادن رابطه‌های (۵) و (۷۷) در رابطه (۴) و پیش ضرب نتیجه در $[D]_e$ ، رابطه (۸۰) به دست می‌آید:

$$\{d\varepsilon^p\} = \lambda^n \left\{ \frac{\partial F^n}{\partial \sigma} \right\} + \lambda^m \left\{ \frac{\partial F^m}{\partial \sigma} \right\} = \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \quad (78)$$

$$\{\lambda^j\}^T = \{\lambda^n \quad \lambda^m\} \quad (79)$$

$$[D]_e \{d\varepsilon\} = \{d\sigma\} + [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \quad (80)$$

با پیش ضرب رابطه (۸۰) در $\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T$ ، رابطه (۸۱) نتیجه می‌شود که با جاگذاری رابطه (۷۷) در آن، رابطه (۸۲) پیدا می‌شود. سپس برای ساده سازی، رابطه‌های (۸۳) و (۸۴) تعریف می‌شوند:

$$\begin{aligned} \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \{d\varepsilon\} &= \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} \\ &\quad + \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \end{aligned} \quad (81)$$

$$\begin{aligned} \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \{d\varepsilon\} &= \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\alpha\} - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa \\ &\quad + \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \end{aligned} \quad (82)$$

$$[A]^{(c)} \{\lambda^j\} = \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\alpha\} - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa \quad (83)$$

$$[M^j] = [A]^{(c)} + \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \quad (84)$$

با توجه به رابطه‌های (۸۲) و (۸۳) می‌توان رابطه (۸۵) را

رابطه^(۱۰۳) ارائه می‌دهد.

$$\eta^j = \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{\sigma - \alpha\} \quad (93)$$

$$[A]^{(k)} = -H(1-m) \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \quad (101)$$

$$[A]^{(i)}\{\lambda^j\} = - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa = [\gamma^j]^T \frac{d\sigma(\kappa)}{d\kappa} d\kappa \quad (102)$$

$$\kappa = m \int \{\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \quad (103)$$

$$d\kappa = m \{\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \quad (104)$$

اینک با جاگذاری رابطه‌های (۱۰۳) و (۱۰۴) در رابطه (۱۰۲) و حذف کردن $\{\lambda^j\}$ از دو طرف رابطه، مقدار $[A]^{(i)}$ به صورت رابطه (۱۰۵) تعیین می‌شود. همچنین، با قرار دادن رابطه‌های (۱۰۱) و (۱۰۵) در رابطه (۹۸)، مقدار $[A]^{(c)}$ به دست می‌آید و با رابطه (۱۰۶) ارائه می‌شود. سرانجام، با گذاشتن رابطه (۱۰۶) در رابطه (۸۴)، ماتریس $[M^j]$ به دست می‌آید. به این ترتیب همه عاملها تعیین شدند. اکنون می‌توان ماتریس کشسان - مومسان را برای گوشه‌های مختلف سطح تسليم به دست آورد.

$$[A]^{(i)} = \frac{\bar{H}_m}{\sigma(\kappa)} [\gamma^j]^T \{\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \quad (105)$$

$$\begin{aligned} [A]^{(c)} &= H(1-m) \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \\ &+ \frac{\bar{H}_m}{\sigma(\kappa)} [\gamma^j]^T \{\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \end{aligned} \quad (106)$$

$$+ \frac{\bar{H}_m}{\sigma(\kappa)} [\gamma^j]^T \{\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] + \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \quad (107)$$

۸- ماتریس کشسان - مومسان گوشه H

تنها جزئیات محاسباتی ماتریس کشسان - مومسان گوشه H در متن ارائه می‌شود. به دلیل طولانی بودن رابطه‌ها، برای سایر گوشه‌های سطح تسليم نتایج محاسبات در پیوست درج می‌شوند. قانون جریان گوشه H را می‌توان به دو صورت زیر نشان داد:

برای به دست آوردن ماتریس کشسان - مومسان، نیاز به محاسبه $[A]$ و سپس $[M^j]$ است. از سوی دیگر، برای محاسبه $[A]^{(i)}$ باید $\{\lambda^j\}$ تعیین شود. از رابطه (۸) می‌توان رابطه (۹۴) را نتیجه گرفت که با توجه به رابطه (۷۸) می‌تواند به صورت رابطه (۹۵) نوشته شود. همچنین، رابطه (۹۶) از رابطه (۸۹) نتیجه می‌شود. اکنون با قرار دادن رابطه (۹۵) در سمت راست رابطه (۹۶) و حل آن، $\{\lambda^j\}$ به دست می‌آید. رابطه (۹۷)، مقدار $\{\lambda^j\}$ را در اختیار قرار می‌دهد:

$$\{d\alpha\} = H\{d\varepsilon\}^{P(k)} = H(1-m)\{d\varepsilon^P\} \quad (94)$$

$$\{d\alpha\} = H(1-m) \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \{\lambda^j\} \quad (95)$$

$$\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} = \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\alpha\} \quad (96)$$

$$\{\lambda^j\} = \frac{1}{H(1-m)} \left[\left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right] \right]^{-1} \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} \quad (97)$$

رابطه (۹۷) برای حالت سخت شوندگی همگن معتبر نیست، زیرا که تنها از وضعیت سخت شوندگی پویا نتیجه شده است. در رابطه (۸۳)، فرض بر برقواری رابطه‌های زیر است:

$$[A]^{(c)} = [A]^{(i)} - [A]^{(k)} \quad (98)$$

$$[A]^{(i)}\{\lambda^j\} = - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa \quad (99)$$

$$[A]^{(k)}\{\lambda^j\} = - \left[\frac{\partial F^j}{\partial \sigma} \right]^T \{d\alpha\} \quad (100)$$

اگر رابطه (۹۵)، در سمت راست رابطه (۱۰۰) جاگذاری شود و $\{\lambda^j\}$ از دو طرف رابطه حذف شود، نتیجه به صورت رابطه (۱۰۱) خواهد بود. برای محاسبه $[A]^{(i)}$ ، اگر از تعریف رابطه (۳۳) استفاده کرده و در رابطه (۹۹) به کار برد شود، نتیجه به شکل رابطه (۱۰۲) به دست می‌آید. از سوی دیگر، رابطه (۳۱) مقدار κ را به صورت

$$W_{\gamma\gamma}^H = 2C^{\gamma}S^{\gamma}(a_{\gamma} - a_{\gamma} + a_{\gamma})^{\gamma} + (a_{\gamma} - a_{\gamma})^{\gamma} + a_{\gamma}^{\gamma} \quad (113)$$

$$\{d\varepsilon^P\} = \lambda^{\gamma} \left\{ \frac{\partial F^{\gamma}}{\partial \sigma} \right\} + \lambda^{\epsilon} \left\{ \frac{\partial F^{\epsilon}}{\partial \sigma} \right\} \quad (108)$$

$$\{d\varepsilon^P\} = \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \{ \lambda^H \} \quad (109)$$

با داشتن $A^{(c)}$ ، می‌توان از رابطه (114) مقدار $[M^H]$ را محاسبه کرد. برای تعیین ماتریس $[M^H]$ در رابطه به دست آمده، نیازمند ضرب سه ماتریس است. ضرب این سه ماتریس، ماتریس جدیدی به نام ماتریس $[J]^H$ می‌سازند. ماتریس $[J]^H$ و درایه‌های آن در ادامه آمده‌اند:

$$[M^H] = [A]^{(c)} + \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \quad (114)$$

$$\left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] = \frac{E}{(1-\nu^2)} [J]^H$$

$$[J]^H = \begin{bmatrix} J_{11}^H & J_{12}^H \\ J_{21}^H & J_{22}^H \end{bmatrix} \quad (115)$$

$$J_{11}^H = (a_{\gamma} - a_{\epsilon})^{\gamma} + 2a_{\gamma}(a_{\gamma} - 1) + 2\nu a_{\gamma}(a_{\epsilon} - 1) + 1$$

$$J_{12}^H = J_{21}^H = (a_{\gamma} - a_{\epsilon})(a_{\gamma} + \nu a_{\epsilon}) + (\nu a_{\gamma} + a_{\epsilon})$$

$$(1 - a_{\epsilon}) - \nu a_{\gamma}$$

$$J_{22}^H = (a_{\gamma} - a_{\epsilon})^{\gamma} + a_{\epsilon}^{\gamma} + 2\nu a_{\epsilon}(a_{\gamma} - a_{\epsilon}) \quad (116)$$

اکنون با داشتن ماتریس $[M^H]$ ، می‌توان مقدار λ^H را از رابطه (117) به دست آورد. وارون ماتریس $[M^H]$ را می‌توان به صورت $[Y]^H$ نمایش داد:

$$\{\lambda^H\} = [M^H]^{-1} \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \{d\varepsilon\} \quad (117)$$

$$\{\lambda^H\}^T = \{ \lambda_1^H \quad \lambda_2^H \}$$

عوامل زیر برای رابطه‌های درج شده مورد نیاز است:

$$\{\lambda^H\}^T = \{ \lambda^{(\gamma)} \quad \lambda^{(\epsilon)} \} \quad (110)$$

باید دانست، λ^H واقعی به صورت رابطه ساده فوق نیست. اما تأثیر متقابل موجود بین $\lambda^{(\gamma)}$ و $\lambda^{(\epsilon)}$ باید به صورتی در نظر گرفته شود. این حقیقت برای گوشش H و دیگر گوشش‌ها وجود دارد. رابطه‌های (76) و (77) به صورت زیر ارائه می‌شوند:

$$[A]^{(c)} = H^H(1 - m) \begin{bmatrix} W_{11}^H & W_{12}^H \\ W_{21}^H & W_{22}^H \end{bmatrix} + \bar{H}m \begin{bmatrix} a_{\gamma}^{\gamma} & a_{\epsilon}^{\gamma} \\ a_{\gamma}^{\epsilon}a_{\epsilon}^{\gamma} & a_{\gamma}^{\epsilon}a_{\epsilon}^{\gamma} \end{bmatrix} \quad (111)$$

$$W_{11}^H = \left\{ \frac{\partial F^{(\gamma)}}{\partial \sigma} \right\}^T \left\{ \frac{\partial F^{(\gamma)}}{\partial \sigma} \right\}$$

$$W_{12}^H = W_{21}^H = \left\{ \frac{\partial F^{(\gamma)}}{\partial \sigma} \right\}^T \left\{ \frac{\partial F^{(\epsilon)}}{\partial \sigma} \right\}$$

$$W_{22}^H = \left\{ \frac{\partial F^{(\epsilon)}}{\partial \sigma} \right\}^T \left\{ \frac{\partial F^{(\epsilon)}}{\partial \sigma} \right\} \quad (112)$$

با جاگذاری مشتقهای تنش پهلوهای ۳ و ۴، درایه‌های ماتریس $[W]^H$ به دست می‌آید:

$$W_{11}^H = 2C^{\gamma}S^{\gamma}(a_{\gamma} - a_{\epsilon} + 1)^{\gamma} + (a_{\epsilon} - 1)^{\gamma} + a_{\gamma}^{\gamma}$$

$$W_{12}^H = W_{21}^H = 2C^{\gamma}S^{\gamma}[a_{\gamma}(1 + a_{\gamma}) + a_{\epsilon}(1 - a_{\gamma})$$

$$- a_{\gamma}(1 + a_{\epsilon}) - (a_{\gamma} + a_{\epsilon})^{\gamma}] + a_{\gamma}(a_{\gamma}$$

$$- a_{\gamma}) - a_{\epsilon}(a_{\epsilon} - 1)$$

$$\eta_1^H = \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\}$$

$$+ \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^H}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa \quad (125)$$

$$\eta_\gamma^H = \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T \{\sigma - \alpha\} \quad (126)$$

قسمت دوم رابطه (125) نيزه صورت زير است:

$$\begin{aligned} \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^H}{\partial \kappa} \right]^T d\kappa &= - \bar{H} m a_\gamma^\gamma \lambda^{(\gamma)} \{ [a_\gamma C^\gamma \\ &- (a_\gamma - 1) S^\gamma] d\sigma_x + [a_\gamma S^\gamma + (a_\gamma - 1) C^\gamma] d\sigma_y \\ &+ [2(1 + a_\gamma - a_\gamma) CS] d\sigma_{xy} - \bar{H} m a_\gamma^\gamma a_\gamma^\gamma \lambda^{(\gamma)} \{ [(a_\gamma \\ &- a_\gamma) C^\gamma - a_\gamma S^\gamma] d\sigma_x + [(a_\gamma - a_\gamma) S^\gamma - a_\gamma C^\gamma] d\sigma_y \\ &+ [2(a_\gamma - a_\gamma + a_\gamma) CS] d\sigma_{xy} \} \} \} \end{aligned} \quad (127)$$

همچنین، قسمت اول رابطه (125) به صورت زير خواهد بود:

$$\begin{aligned} \{d\sigma\}^T \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T \{d\sigma\} &= L_1 d\sigma_x \\ &+ L_\gamma d\sigma_y + L_{xy} d\sigma_{xy} \quad (128) \end{aligned}$$

$$L_1 = Z_{11} d\sigma_x + Z_{1\gamma} d\sigma_y + Z_{\gamma 1} d\sigma_{xy} \quad (129)$$

$$L_\gamma = Z_{1\gamma} d\sigma_x + Z_{\gamma\gamma} d\sigma_y + Z_{\gamma 1} d\sigma_{xy} \quad (129)$$

$$L_{xy} = Z_{1xy} d\sigma_x + Z_{\gamma xy} d\sigma_y + Z_{xy 1} d\sigma_{xy} \quad (129)$$

$$Z_{11} = [a_\gamma C^\gamma + (a_\gamma - 1) S^\gamma]^\gamma + [(a_\gamma - a_\gamma) C^\gamma - a_\gamma S^\gamma]^\gamma$$

$$Z_{1\gamma} = Z_{\gamma 1} = [a_\gamma C^\gamma + (a_\gamma - 1) S^\gamma][a_\gamma S^\gamma]$$

$$[Y]^H = [M^H]^{-1} = \begin{bmatrix} y_{11} & y_{12} \\ y_{21} & y_{22} \end{bmatrix} \quad (118)$$

اگر $\left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \{d\varepsilon^P\}$ باشد، حاصل ضرب $Q = \frac{E}{(1-\nu^r)}$ برابر بردار دیگري به نام $\{X^{(H)}\}$ است. درايده هاي بردار Q در ادامه آمدند:

$$\{X^{(H)}\}^T = \{x_1 \quad x_\gamma\} \quad Q = \frac{E}{(1-\nu^r)} \quad (119)$$

$$\{\lambda^H\} = \frac{E}{(1-\nu^r)} [Y^H] \{X^H\} \quad (120)$$

$$\lambda_1^H = \frac{E}{(1-\nu^r)} (y_{11} x_1 + y_{12} x_\gamma) \quad (121)$$

$$\lambda_\gamma^H = \frac{E}{(1-\nu^r)} (y_{21} x_1 + y_{22} x_\gamma) \quad (122)$$

$$x_1 = \{a_\gamma C^\gamma + (a_\gamma - 1) S^\gamma + \nu [a_\gamma S^\gamma$$

$$\begin{aligned} &+ (a_\gamma - 1) C^\gamma\} d\varepsilon_x + \{\nu [a_\gamma C^\gamma + (a_\gamma - 1) S^\gamma \\ &+ a_\gamma S^\gamma + (a_\gamma - 1) C^\gamma\} d\varepsilon_y + [(1 - \nu)$$

$$x_\gamma = \{(a_\gamma - a_\gamma) C^\gamma - a_\gamma S^\gamma + \nu [(a_\gamma - a_\gamma) S^\gamma$$

$$\begin{aligned} &- a_\gamma C^\gamma]\} d\varepsilon_x + \{\nu [(a_\gamma - a_\gamma) C^\gamma - a_\gamma S^\gamma] + (a_\gamma \\ &- a_\gamma) S^\gamma - a_\gamma C^\gamma\} d\varepsilon_y + [(1 - \nu)(a_\gamma - a_\gamma$$

$$+ a_\gamma) CS] d\varepsilon_{xy} \quad (123)$$

محاسبه $d\eta$ به قرار زير است:

$$d\eta^H = \frac{\eta_1^H}{\eta_\gamma^H} \quad (124)$$

$$[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma}]^T [D]_e \quad (132)$$

از حاصل ضرب $[g]^H$ ، ماتریس $\left[\frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \frac{\partial F^{(t)}}{\partial \sigma} \right]$ در $[D]_e$ به دست می آید که درایه های آن به قرار زیر است:

$$g_{11}^H = a_r C^r + (a_t - 1) S^r + \nu [a_r S^r + (a_t - 1) C^r]$$

$$g_{1r}^H = (a_r - a_t) C^r - a_r S^r + \nu [(a_r - a_t) S^r - a_r C^r]$$

$$g_{r1}^H = a_r S^r + (a_t - 1) C^r + \nu [a_r C^r + (a_t - 1) S^r]$$

$$g_{rr}^H = (a_r - a_t) S^r - a_r C^r + \nu [(a_r - a_t) C^r - a_r S^r]$$

$$g_{r1}^H = (1 - \nu)(1 + a_r - a_t) CS \quad (133)$$

$$g_{rr}^H = (1 - \nu)(a_r - a_t + a_r) CS \quad (133)$$

حاصل ضرب $[h]^H$ در $[D]_e$ ماتریس $\left[\frac{\partial F^{(r)}}{\partial \sigma} \frac{\partial F^{(t)}}{\partial \sigma} \right]$ را نتیجه می دهد که درایه های آن عبارت اند از:

$$h_{11}^H = a_r C^r + (a_t - 1) S^r + \nu [a_r S^r + (a_t - 1) C^r]$$

$$h_{1r}^H = a_r S^r + (a_t - 1) C^r + \nu [a_r C^r + (a_t - 1) S^r]$$

$$h_{r1}^H = (1 - \nu)(1 + a_r - a_t) CS$$

$$h_{rr}^H = (a_r - a_t) C^r - a_r S^r + \nu [(a_r - a_t) S^r - a_r C^r]$$

$$h_{rr}^H = (a_r - a_t) S^r - a_r C^r + \nu [(a_r - a_t) C^r - a_r S^r]$$

$$h_{rr}^H = (1 - \nu)(a_r - a_t + a_r) CS \quad (134)$$

اکنون با فرض $G = \frac{E}{(1 - \nu)}$ ، ماتریس کشسان - موسمان از رابطه (135) به دست می آید. باید دانست که نمو تنفس

$$+ (a_t - 1) C^r] + [(a_r - a_t) C^r - a_r S^r]$$

$$[(a_r - a_t) S^r - a_r C^r]$$

$$Z_{1r} = Z_{r1} = [2(1 + a_r - a_t) CS][a_r C^r$$

$$+ (a_t - 1) S^r] + [2(a_r - a_t + a_r) CS][(a_r$$

$$- a_t) C^r - a_r S^r]$$

$$Z_{rr} = [a_r S^r + (a_t - 1) C^r]^r + [(a_r$$

$$- a_t) S^r - a_r C^r]^r$$

$$Z_{rr} = Z_{rr} = [2(1 + a_r - a_t) CS][a_r S^r$$

$$+ (a_t - 1) C^r] + [2(a_r - a_t + a_r) CS][(a_r$$

$$- a_t) S^r - a_r C^r]$$

$$Z_{rrr} = [2(1 + a_r - a_t) CS]^r + [2(a_r - a_t$$

$$+ a_r) CS]^r \quad (130)$$

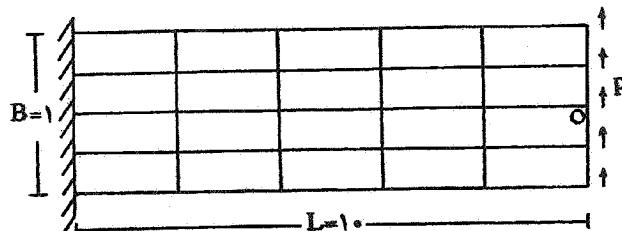
رابطه (126) مقدار η_2^H را در اختیار قرار می دهد:

$$\eta_r^H = L_x \{ \sigma_x - \alpha_x \} + L_y \{ \sigma_y - \alpha_y \}$$

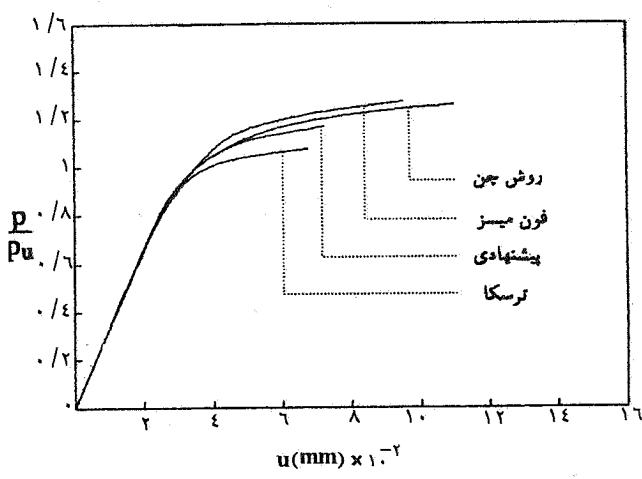
$$+ L_{xy} \{ \sigma_{xy} - \alpha_{xy} \} \quad (131)$$

با داشتن λ^H می توان $[D]_{ep}^H$ را محاسبه کرد:

$$[D]_{ep}^H = [D]_e - [D]_e \left[\frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right] [M^H]^{-1}$$



شکل ۲- نمونه خمی تیریکسرگیردار



شکل ۳- نمودار بار تغییر مکان نمونه خمی تیریکسرگیردار

می شود. مشخصات مواد سازه از این قرار است: تنش تسليم $\sigma_y = 60$ ، عامل کشسانی $E = 200000$ ، نسبت پواسان $\nu = 0.3$ ، عامل سخت شوندگی $H^t = 1$ و ضخامت تیر برابر $t = 1$.

شکل (۳) نمودار بار - تغییر مکان تیر مذبور را نشان می دهد. محور افقی در این نمودار، تغییر مکان قائم میان تار سر آزاد تیر یعنی نقطه O در شکل (۲) را مشخص می سازد. محور قائم نیز نسبت بار وارده به بار نهایی تیر (P/P_u) را نشان می دهد. منظور از بار نهایی باری است که اگر به تیر وارد شود، ناحیه فشاری و کششی مقطع سر گیردار تیر از نظر محاسباتی به طور کامل جاری شوند. بر این اساس، بار نهایی $P_u = 1/5$ خواهد شد. از نظر محاسباتی این مقطع توان تحمل لنگر خمی بیشتری را ندارد، در صورتی که بررسی رفتار کشسان - مومنان در شکل (۳) نشان می دهد که سازه توانایی تحمل بار بیشتر را دارد. همان گونه که مشاهده می شود، سطح تسليم پیشنهادی ضمن اینکه در جهت اطمینان رفتار می کند ولی نسبت به ترسکا از موقعیت بهتری برخوردار است. سطح تسليم فون میز نیز در خلاف جهت اطمینان رفتار می کند. به سخن دیگر،

تسليم که عامل گسترش همگن سطح تسليم است، به صورت رابطه های (۱۳۷) و (۱۳۸) در دسترس اند:

$$[D]_{ep}^H = [D]_e - G^t [g]^H [M^H]^{-1} [h]^H \quad (135)$$

$$d\sigma(\kappa) = \bar{H}_m d\varepsilon^p = \bar{H}_m \{\lambda^H\} \left\{ \frac{\partial F^H}{\partial \sigma} \right\} \quad (136)$$

$$d\sigma(\kappa) = \frac{\bar{H}_m}{3} (H_x + H_y + H_{xy}) \quad (137)$$

$$I_x = [a_2 C^t + (a_4 - 1) S^t] \lambda_1^H + [(a_3 - a_2) C^t$$

$$- a_4 S^t] \lambda_2^H$$

$$I_y = [a_2 S^t + (a_4 - 1) C^t] \lambda_1^H + [(a_3 - a_2) S^t$$

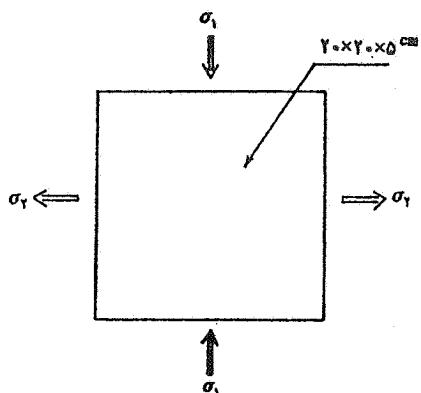
$$- a_4 C^t] \lambda_2^H$$

$$H_{xy} = [2(1 + a_2 - a_4) CS] \lambda_1^H$$

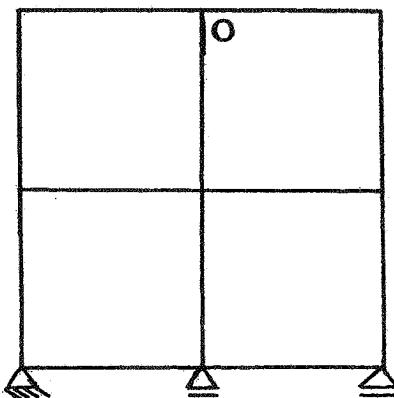
$$+ [2(a_3 - a_2 + a_4) CS] \lambda_2^H \quad (138)$$

۹- نمونه خمی تیریکسرگیردار

پژوهشگران برای ارزیابی معیارهای مختلف تسليم و یا روش‌های مختلف تحلیل غیر خطی، پاره‌ای از سازه‌های معروف را مورد تحلیل قرار می‌دهند. هدف از تحلیل این مسائل، یافتن اشتباهات فراوانی است که در کارهای عددی، به ویژه برنامه های رایانه‌ای، وارد می شود. از سوی دیگر، تحلیل این سازه‌ها اطمینان لازم برای روش‌های پیشنهادی را به دست می‌دهد. اینک برای اطمینان از درستی کار برنامه، یکی از این سازه‌ها که تحلیل کشسان - مومنان آن در دسترس است ارائه می شود [۲۵]. این مسئله، تیر یکسرگیردار است و پاسخ آن را چن به دست آورده است. اندازه و مشخصات مواد تیر مورد نظر بدون بعد است. این تیر در شکل (۲) رسم شده است. تیر مذبور به ۲۰ جزو هشت گرهی هم عامل تقسیم شده و بار گستردگی در سر آزاد، به طور قائم به آن وارد



شکل ۶- نمونه بتنی آزمایش کاپفر



شکل ۷- شبکه‌بندی و تکیه‌گاهها در نمونه بتنی

شبکه‌بندی چهار جزئی برای تحلیل استفاده شده است. چگونگی شبکه‌بندی و تکیه‌گاهها در شکل (۷) نشان داده شده است. تنش فشاری σ_1 به صورت عمودی و تنش کششی σ_2 به صورت افقی بر نمونه وارد شده‌اند. نسبت $\frac{\sigma_1}{\sigma_2} = \frac{1}{0.052}$ فرض شده است. مشخصات مصالح عبارت‌اند از: ضریب کشسانی مماسی اولیه $E_t = 294900$ کیلوگرم بر سانتی‌متر مربع، ضریب کشسانی فرض شده $E = 272640$ کیلوگرم بر سانتی‌متر مربع، نسبت پواسان برابر $\nu = 0.19$ ، مقاومت کششی بتن برابر $f_t = 29/4$ کیلوگرم بر سانتی‌متر مربع و مقاومت فشاری بتن برابر $f_c = 326$ کیلوگرم بر سانتی‌متر مربع.

این مسئله با استفاده از سطح تسلیم پیشنهادی و قانون سخت شوندگی همگن با سه پارامتر سخت شوندگی مختلف تحلیل شده است. نخست، پارامتر سخت شوندگی، $H' = 0/01 E = 2726$ کیلوگرم بر سانتی‌متر مربع فرض شده است و پس از آن به ترتیب،

Pu	G.P.
۱	۰/۸
۲	۰/۹
۳	۱/۰
۴	۱/۱
۵	۱/۱۵
۶	۱/۱۹۸

شکل ۴- ترتیب نقاط گوس مومنان شده در نمونه خمثی تیر یکسرگیردار با استفاده از سطح تسلیم فون میسز

Pu	G.P.
۱	۰/۷۷۷
۲	۰/۹۰۵
۳	۰/۹۱۹
۴	۰/۹۸۲
۵	۰/۹۹۵
۶	۱/۰۳۶

شکل ۵- ترتیب نقاط گوس مومنان شده در نمونه خمثی تیر یکسرگیردار با استفاده از سطح تسلیم پیشنهادی

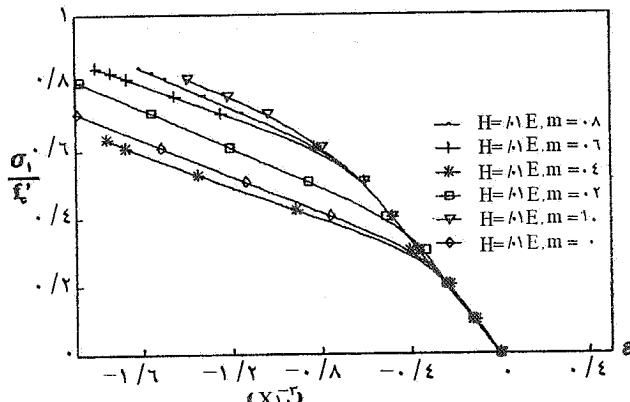
معیار فون میسز توانایی بارگیری تیر را بیشتر از مقدار واقعی نشان می‌دهد.

شکل (۴) ترتیب نقاط گوس مومنان شده در روند تحلیل را نشان می‌دهد. تعداد نقاط گوس در هر جزء 2×2 بوده و بارگذاری تا ۲۰ درصد بیش از بار نهایی محاسباتی به تیر وارد شده است. مقایسه شکل‌های (۴) و (۵) نشان می‌دهد که سطح تسلیم فون میسز، ظرفیت باربری تیر را بیشتر می‌پنداشد و در بار بزرگتری نقاط مومنان می‌شوند.

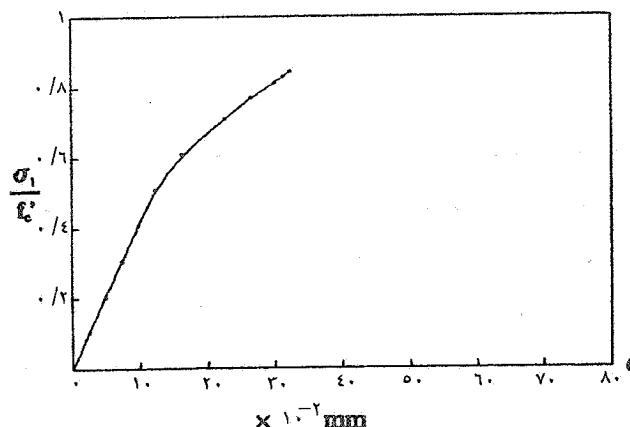
۱۰- نمونه بتنی کاپفر

نتایج آزمایشگاهی کاپفر که در سال ۱۹۶۹ انجام گرفت [۲۸]، یکی از نمونه‌های قابل توجه برای تأیید سطح تسلیم پیشنهادی است. نمونه‌های بتنی مزبور به شکل مکعب مستطیل بوده و ابعاد آن $20 \times 20 \times 5$ سانتی‌متر است. هو و اسکنوبریچ این نمونه را به وسیله یک جزء نه گرهی و با استفاده از سطح تسلیم فون میسز و قانون سخت شوندگی همگن مورد تحلیل قرار دادند [۲۶]. شکل (۶) نمونه مزبور را نشان می‌دهد. اینک از جزء هم عامل هشتگرهی و

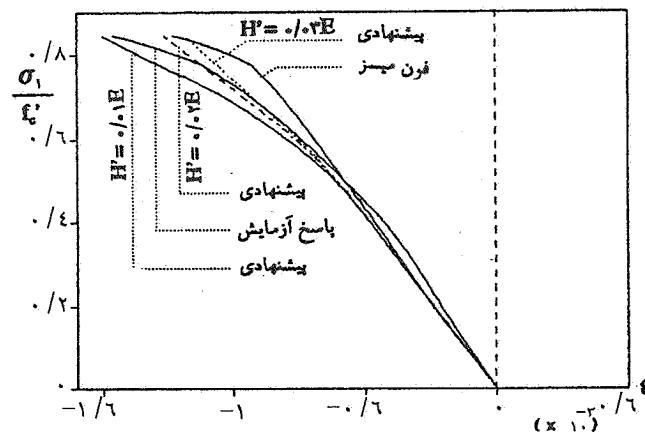
بارهای واردہ بر آن به صورت نموی^{۲۱} وارد شده و در هر گام پارهای کوچک از بار به سازه اثر داده می شود. در هر یک از این نموها، رابطه حاکم بر رفتار سازه خطی در نظر گرفته می شود. در تحلیلهای نموی - تکراری^{۲۲} بار واردہ چند قسمت شده است و در هر گام یک قسمت بد سازه اثر داده می شود. در این مقاله، سطح تسلیمی برای مواد با مقاومت فشاری و کششی یکسان و یا متفاوت همراه با رابطهایی برای محاسبه ماتریسهای کشسان - مومسان مبتنی بر سطح تسلیم پیشنهادی ارائه شده است. در ادامه، بر پایه این رابطه‌ها یک برنامه رایانه‌ای تهیه و به عنوان تجربه‌کارایی سطح تسلیم جدید، نمونه‌های عددی متفاوت مورد تحلیل قرار گرفت که به دلیل حجم محدود مقاله نمی توان همه آنها را ارائه کرد. مقایسه نتایج به دست آمده از این تحلیل، با نتایج تحلیل دیگر پژوهشگران، کارایی سطح تسلیم پیشنهادی و برنامه رایانه‌ای را نمایان می سازد.



شکل ۹- مقایسه نتایج تحلیل ترکیب‌های مختلف سخت شوندگی نمونه بتنی کاپفر



شکل ۱۰- نمودار بار - تغییر مکان نمونه بتنی کاپفر



شکل ۸- مقایسه نتایج تحلیل کشسان - مومسان نمونه بتنی کاپفر

سانتی‌متر مریع مورد نظر قرار گرفته است. شکل (۸) نتایج حاصل از این تحلیل را نشان می‌دهد. محور افقی این نمودار کرنش و محور قائم نسبت تنش σ_1 به مقاومت فشاری بتن f_c ، رانمایش می‌دهد. نمودار مزبور استفاده از سطح تسلیم پیشنهادی و هر یک از پارامترهای سخت شوندگی را نسبت به معیار فون میز ایمتر نشان داده است و لی در حالت $H^* = 0.01E$ مناسبتر عمل کرده است. به سخن دیگر، در این حالت پاسخ معیار پیشنهادی در جهت اطمینان بوده و از سوی دیگر به حد مطلوبی به پاسخ واقعی نزدیک است. باید خاطرنشان کرد که رابطه‌های ارائه شده و برنامه‌وابسته قادر است که رفتارهای مختلف سخت شوندگی را در بر گیرد. از این رو، این مسئله با حالت سخت شوندگی ترکیبی نیز مورد تحلیل قرار گرفته است. اگر m نسبت ترکیب دو حالت سخت شوندگی همگن و پویا باشد ($1 \leq m \leq 0$) به گونه‌ای که $m = 0$ نشانگر سخت شوندگی پویا و $m = 1$ نشانگر سخت شوندگی همگن است، نتایج تحلیل ترکیب‌های مختلف سخت شوندگی در شکل (۹) ارائه شده است. محور قائم در این نمودار نسبت $\frac{\sigma_1}{f_c}$ و محور افقی کرنش را نشان می‌دهد. نمودار بار تغییر مکان نمونه بتنی کاپفر، در حالت سخت شوندگی همگن و عامل سخت شوندگی $H^* = 0.1E = 2726$ کیلوگرم بر سانتی‌متر مریع، در شکل (۱۰) نشان داده شده است.

۱۱- نتیجه گیری

در نظریه مومسان نموی برای تحلیل غیرخطی یک سازه،

1. elastic	9. kinematic hardening	17. plastic flow
2. plastic	10. computer	18. yield function
3. plane stress	11. non - linear analysis	19. Ziegler's modifications
4. yield surface	12. theory	20. Poisson's ratio
5. parameter	13. hydrostatic pressure	21. incremental load
6. flow rule	14. elasto - plastic matrix	22. incremental - iterative methods
7. mixed hardening	15. yield criterion	
8. isotropic hardening	16. strength	

1. Chakrabarty , J. , *Theory of Plasticity* , McGraw - Hill, New York, 1987.
2. Chen, W. F., *Plasticity in Reinforced Concrete*, McGraw - Hill, New York, 1982.
3. Chen, W. F., and Baladi, G. Y., *Soil Plasticity Theory and Implementation*, Elsevier Science Publishers, B.V. Amsterdam, The Netherlands, 1985.
4. Anand, S. C., "Finite Element Analysis of Elasto - Plastic Plane Stress Problems Based Upon Tresca Yield Criterion," Ph.D. Dissertation, Northwestern, University, 1968.
5. Anand, S. C., "Constitutive Relations and Solution Schemes in Plastic Analysis," *Journal of the Engineering Mechanics Division*, ASCE, Vol. 106, No. EM1, pp. 21-35, February 1980.
6. Anand, S. C., and Weisgerber, F. E., "Usage of the Tresca Yield Condition in Finite Element Plane Strain Analysis," *International Journal of Solids and Structures*, Vol. 14, No.8, pp. 625-637, 1978.
7. Torkamani, M. A. M., "A Linear Yield Surface in Plastic Cyclic Analysis," *Computers & Structures*, Vol. 22, No. 3, pp. 499-516, 1986.
8. Levy, N., "Finite Element Formulation of Stress - Strain Matrix for an Elastically- Perfectly- Plastic-Tresca Yield Material," Technical Report NG1 40-002-08012, Brown University, 1970.
9. Owen & Hinton, "Finite Elements in Plasticity," Department of Civil Engineering, University College of Swansea, U. K., 1986.
10. Willam, K. J., and Warnke, E. P., "Constitutive Models for the Triaxial Behavior of Concrete," *Int. Assoc. Bridge Struct. Eng. Proc.* Vol. 19, pp. 1-30, 1975.
11. Chen, C. T., and Chen, W. F., "Constitutive Relations for Concrete," *Journal of The Engineering Mechanics Division*, Vol. 101, No. EM4 , pp. 465-481, August 1975.
12. Ottosen, N. S., "Constitutive Model for Short-Time Loading of Concrete," *Journal of the Engineering Mechanics Division*, Vol. 105, No. EM1 , pp. 127-141, February 1979.
13. Anand, S. C., and Weisgerber, F. E., "Inelastic Finite Element Analysis Using Tresca Yield Condition," *Journal of the Engineering Mechanics Division*, ASCE, Vol. 103, No. EM1, pp. 1-16, February 1977.
14. Weisgerber, F. E., "Tresca Yield Condition in Elastic - Plastic Finite Element Analysis," Ph.D. Dissertation, Clemson University, May 1976.
15. Rezaiee - Pajand, M., "Uniaxial Symmetrical Tresca Yield Condition in Elastic - Plastic Finite Element Analysis," Master's Thesis, University of Pittsburg, 1979.
16. Torkamani, M. A. M., and Rezaiee - Pajand, M., "Elastic - Plastic Analysis for Cyclic Loading and Tresca Yield Condition," Research Report SETEC-CE-82-009, University of Pittsburg, Department of Civil Engineering, Pittsburg,

- Pennsylvania, July 1982.
17. Torkamani, M. A. M. and Rezaiee - Pajand, M., "Plastic Cyclic Analysis Using Linear Yield Surface," *Journal of Engineering Mechanics ASCE*, Vol. 110, No. 5, pp. 776-793, May 1984.
18. Rezaiee - Pajand, M., "Elasto - Plastic Analysis of Plane Stress Problems Using Uniaxial Symmetric Tresca Yield Surface and Kinematic Hardening," Ph.D. Dissertation , University of Pittsburgh, Pennsylvania, 1982.
19. Weisgerber, F. E., "Elastic - Plastic Analysis for Tension - Weak Materials Using a Linearized Yield Surface," Research Report Performed While Occupying a Junior Morrow Research Chair, Summer / Autumn Quarters, 1981.
20. Weisgerber, F. E., "A Linearized Yield Surface for Tension - Weak Materials," *Recent Advances in Engineering Mechanics*, Vol. 2, pp. 964-967, 1983.
21. Elsafi, O. Y. H., "Analysis of Plane Elasto-Plastic Problems Using a Modified Tresca Yield Condition with Kinematic Hardening," Master's Thesis, University of Pittsburgh, 1984.
22. Torkamani, M. A. M., and Elsafi, O. Y. H., "A Unified Approach to the Solution of Plane Elasto - Plastic Problems: Criteria of Yielding," *Computers & Structures*, Vol. 33, No. 5, pp. 1167-1181, 1989.
23. Alsanusi, S. K., "Elasto - Plastic Analysis of Plane Stress Problems Using Linearized Yield Surface and Mixed Hardening," Ph.D. Dissertation, University of Pittsburgh, 1987.
24. Torkamani, M. A. M., and Alsanusi, S. K., "Elasto-Plastic Analysis of Plane Stress Problem Using Linearized Yield Surface and Mixed Hardening Rule," *Computers & Structures* , Vol. 31, No. 6, pp. 935-956, 1989.
25. Chern, J. C., Lin, F. B., and Marchertas, A. H., "A Two-Surface Plastic Model for Concrete and Geomaterials," pp. 267-272, *In International Conference on Computational Mechanics* (1986: Tokyo, Japan), (ED. Yagawa, G., and Atluri, S. N.), NewYork : Springer - Verlag, 1986.
26. Hu, Hsuan - Teh, and Schnobrich, William C., "Constitutive Modeling of Concrete By Using Nonassociated Plasticity," *Journal of Materials in Civil Engineering*, Vol. 1, No. 4, pp. 199-215, November 1989.
27. Owen, D. R. J., Hinton, E., and Onate, E., *Computational Plasticity*, Pineridge press , 1987.
28. Kupfer, H. B., and Gerstle, K. H., "Behavior of Concrete Under Biaxial Stresses," *Journal of the Engineering Mechanics Division*, Vol. 99, No. EM4, pp. 853-866, August 1973.

$$- a_1 \sigma(\kappa) = 0 \quad (139)$$

برای دستیابی به ماتریس کشسان - مومنان مقدار $M^{(1)}$ موردنیاز است. با استفاده از رابطه (41) به مقدار $M^{(1)}$ می توان رسید. ماتریس کشسان - مومنان با قرار دادن $M^{(1)}$ در رابطه (29) به دست می آید. در ادامه ماتریس کشسان - مومنان پهلوی 1 همراه با ضریبها و درایه های آن درج می شود:

پیوست

ماتریس کشسان - مومنان پهلوی 1

تابع تسلیم پهلوی AB بر حسب تنشهای در دستگاه مختصات دکارتی (σ_x, σ_y) به صورت زیر ارائه می شود:

$$F^{(1)} = [a_1 C^r + (1-a_1) S^r] \sigma_x + [a_1 S^r$$

$$+ (1-a_1) C^r] \sigma_y + 2(2a_1 - 1) CS \sigma_{xy}$$

$$+ 2\nu[a_1(1 - a_1)(1 - \frac{1}{2}C^rS^r) + C^rS^r]$$

$$M^{(1)} = H_1(1 - m)[\lambda a_1(a_1 - 1)C^rS^r + \frac{1}{2}C^rS^r + a_1^r]$$

$$+ \nu^r[a_1^r + (1 - 2a_1)(2a_1C^r + S^r)S^r]$$

$$+ (1 - a_1)^r] + \frac{E}{(1 - \nu^r)}[(1 - 2a_1(1 - \nu) \\ (1 - a_1)] + m \bar{H}a_1^r \quad (140)$$

$$d_{rr} = d_{rr} = \frac{(1 - \nu)}{\gamma}[-2a_1(1 - 2a_1)CS^r$$

$$- (\frac{1}{2}a_1^r - \frac{1}{2}a_1 + \frac{1}{2})C^rS] + \frac{\nu(1 - \nu)}{\gamma}$$

$$[-2a_1(1 - 2a_1)C^rS - (\frac{1}{2}a_1^r - \frac{1}{2}a_1 + \frac{1}{2})CS^r]$$

$$d_{rr} = (1 - \nu)[C^rS^r - \frac{1}{2}a_1C^rS^r(1 - a_1)] \quad (142)$$

$$[D]_{ep}^{(1)} = \frac{E}{(1 - \nu^r)} \begin{bmatrix} 1 & \nu & & \cdot \\ \nu & 1 & & \cdot \\ \cdot & \cdot & (1 - \nu)/2 & \end{bmatrix}$$

$$- G_1 \begin{bmatrix} d_{11} & d_{12} & d_{13} \\ & d_{22} & d_{23} \\ \text{Sym.} & & d_{33} \end{bmatrix} \quad (141)$$

ماتریس کشسان - مومنان پهلوی ۲

تابع تسلیم پهلوی FG بر حسب تشخیص دستگاه مختصات دکارتی

به صورت زیر ارائه می شود:

$$F^{(r)} = [(a_5 - 1)C^r - a_5S^r]\sigma_x + [(a_5$$

$$G_1 = \frac{E}{M^{(1)}(1 - \nu^r)}$$

$$- 1)S^r - a_5C^r]\sigma_y + 2(2a_5 - 1)CS\sigma_{xy}$$

$$d_{11} = a_1^r + (1 - 2a_1)(2a_1C^r + S^r)S^r$$

$$+ 2\nu[a_1(1 - a_1)(1 - \frac{1}{2}C^rS^r) + C^rS^r]$$

$$- a_5a_5\sigma(\kappa) = 0 \quad (143)$$

$$+ \nu^r[a_1^r + (1 - 2a_1)(2a_1S^r + C^r)C^r]$$

در ادامه ماتریس کشسان - مومنان پهلوی ۱ همراه با ضربهای درایه‌های آن درج می شود:

$$[M^{(r)}] = H_r(1 - m)[1 + \frac{1}{2}C^rS^r$$

$$\nu[C^r + S^r - 2a_1(1 - a_1)(1 - \frac{1}{2}C^rS^r)]$$

$$- 2a_5(1 - a_5)(1 + \frac{1}{2}C^rS^r)] + \frac{E}{(1 - \nu^r)}[1$$

$$+ \nu^r[a_1(1 - a_1)(1 - \frac{1}{2}C^rS^r) + C^rS^r]$$

$$- 2a_5(1 - \nu)(1 - a_5) + \bar{H}ma_5^r a_5^r \quad (144)$$

$$d_{11} = d_{21} = a_1(1 - a_1)(1 - \frac{1}{2}C^rS^r) + C^rS^r +$$

$$G_r = \frac{E}{M^{(r)}(1 - \nu^r)}$$

$$d_{11} = a_1^r + (1 - 2a_1)(2a_1C^r + S^r)C^r$$

$$d_{11} = a_5^r + (1 - 2a_5)(C^r + \frac{1}{2}a_5S^r)C^r$$

$$- (\frac{1}{2}a_1^r - \frac{1}{2}a_1 + \frac{1}{2})CS^r] + \frac{\nu(1 - \nu)}{\gamma}[-2a_1$$

$$(1 - 2a_1)CS^r - (\frac{1}{2}a_1^r - \frac{1}{2}a_1 + \frac{1}{2})C^rS]$$

$$d_{22} = a_1^r + (1 - 2a_1)(2a_1S^r + C^r)C^r$$

$$W_{11}^A = 1 + \gamma C^r S^r - \gamma a_1(1 - a_1)(1 + \gamma C^r S^r)$$

$$+ \nu [a_\delta(1 - a_\delta)(1 - \gamma C^r S^r) + C^r S^r]$$

$$W_{1\gamma}^A = W_{\gamma 1}^A = \gamma C^r S^r (\gamma a_1 - 1)(a_\gamma - a_\delta + 1)$$

$$+ \nu [a_\delta^r + (1 - \gamma a_\delta)(S^r + \gamma a_\delta C^r)S^r]$$

$$+ a_1(1 + a_\gamma) + a_\delta(1 - a_1) - 1$$

$$d_{1\gamma} = d_{\gamma 1} = a_\delta(1 - a_\delta)(1 - \gamma C^r S^r) + C^r S^r +$$

$$W_{\gamma\gamma}^A = [a_\gamma^r + (a_\delta - 1)^r](\gamma C^r S^r + 1)$$

$$\nu [C^r + S^r - \gamma a_\delta(1 - a_\delta)(1 - \gamma C^r S^r)]$$

$$+ \gamma a_\gamma(1 - a_\delta)C^r S^r \quad (147)$$

$$+ \nu [a_\delta(1 - a_\delta)(1 - \gamma C^r S^r) + C^r S^r]$$

$$[M^A] = [A]^{(c)} + [\frac{\partial F^A}{\partial \sigma}]^T [D]_e [\frac{\partial F^A}{\partial \sigma}]$$

$$d_{1\gamma} = d_{\gamma 1} = \frac{(1 - \nu)}{\gamma} [\gamma a_\delta(1 - \gamma a_\delta)CS^r$$

$$= [A]^{(c)} + \frac{E}{(1 - \nu)} [J]^A \quad (148)$$

$$+ (\gamma a_\delta^r - \gamma a_\delta + \gamma)CS^r] + \frac{\nu(1 - \nu)}{\gamma}$$

$$[J]^A = \begin{bmatrix} J_{11}^A & J_{1\gamma}^A \\ J_{\gamma 1}^A & J_{\gamma\gamma}^A \end{bmatrix} \quad (149)$$

$$[\gamma a_\delta(1 - \gamma a_\delta)CS^r + (\gamma a_\delta^r - \gamma a_\delta + \gamma)CS^r]$$

$$J_{11}^A = a_1^r + (1 - a_1)^r + \nu a_1(1 - a_1)$$

$$+ \nu [a_\delta(1 - a_\delta)(1 - \gamma C^r S^r) + C^r S^r]$$

$$J_{1\gamma}^A = J_{\gamma 1}^A = a_1 a_\gamma + \nu a_1(a_\delta - 1)$$

$$+ \nu [a_\delta^r + (1 - \gamma a_\delta)(C^r + \gamma a_\delta S^r)C^r]$$

$$+ (1 - a_1)(a_\delta - 1 + \nu a_\gamma)$$

$$d_{1\gamma} = d_{\gamma 1} = \frac{(1 - \nu)}{\gamma} [\gamma a_\delta(1 - \gamma a_\delta)CS^r$$

$$J_{\gamma\gamma}^A = (1 - a_\delta)^r + a_\gamma^r + \nu a_\gamma(a_\delta - 1) \quad (150)$$

$$+ (\gamma a_\delta^r - \gamma a_\delta + \gamma)CS^r] + \frac{\nu(1 - \nu)}{\gamma}$$

بافرض $G = \frac{E}{(q_1\nu - \gamma)}$ ماتریس کشسان - مومنان برای گوشة A از رابطه زیر به دست می آید. درایه های ماتریسهای $[g]^A$ و $[h]^A$ نیز در ادامه آمده اند:

$$[\gamma a_\delta(1 - \gamma a_\delta)CS^r + (\gamma a_\delta^r - \gamma a_\delta + \gamma)CS^r]$$

$$[D]_{ep}^A = [D]_e - G^r [g]^A [M^A]^{-1} [h]^A \quad (151)$$

$$d_{\gamma\gamma} = (1 - \nu)^r [C^r S^r - \gamma a_\delta C^r S^r(1 - a_\delta)] \quad (145)$$

$$g_{11}^A = a_1 C^r + (1 - a_1) S^r + \nu [a_1 S^r + (1 - a_1) C^r]$$

ماتریس کشسان - مومنان گوشة A

$$g_{1\gamma}^A = a_\gamma C^r + (a_\delta - 1) S^r + \nu [a_\gamma S^r + (a_\delta - 1) C^r]$$

مقادیر $[A]^{(c)}$ ، $[A]^A$ و $[J]^A$ برای گوشة A به صورت زیرنوشت می شوند:

$$g_{\gamma 1}^A = \nu [a_1 C^r + (1 - a_1) S^r] + a_1 S^r + (1 - a_1) C^r$$

$$[A]^{(c)} = H^A (1 - m) \begin{bmatrix} W_{11}^A & W_{1\gamma}^A \\ W_{\gamma 1}^A & W_{\gamma\gamma}^A \end{bmatrix} \quad (146)$$

$$g_{\gamma\gamma}^A = \nu [a_\gamma C^r + (a_\delta - 1) S^r] + a_\gamma S^r + (a_\delta - 1) C^r$$

$$+ \bar{H}m \begin{bmatrix} a_1^r & a_\gamma^r \\ a_\gamma^r & a_\delta^r \end{bmatrix}$$

$$[M^B] = [A]^{(c)} + \left[\frac{\partial F^B}{\partial \sigma} \right]^T [D]_e \left[\frac{\partial F^B}{\partial \sigma} \right]$$

$$= [A]^{(c)} + \frac{E}{(1-\nu)} [J]^B \quad (156)$$

$$J_{11}^B = a_1^r + (1 - a_1)^r + \nu a_1 (1 - a_1)$$

$$J_{1r}^B = J_{r1}^B = \nu a_1 (1 - a_1) + \nu [a_1^r + (1 - a_1)^r]$$

$$J_{rr}^B = a_1^r + (1 - a_1)^r + \nu a_1 (1 - a_1) \quad (157)$$

ماتریس کشسان - مومنان برای گوشه B از رابطه زیر به دست می آید. درایه های ماتریسهای $[h]^B$ و $[g]^B$ نیز در ادامه آمده اند:

$$g_{11}^B = a_1 C^r + (1 - a_1) S^r + \nu [a_1 S^r + (1 - a_1) C^r]$$

$$g_{1r}^B = \nu [a_1 C^r + (1 - a_1) S^r] + a_1 S^r + (1 - a_1) C^r$$

$$g_{rr}^B = \nu [a_1 C^r + (1 - a_1) S^r] + a_1 S^r + (1 - a_1) C^r$$

$$g_{rr}^B = a_1 C^r + (1 - a_1) S^r + \nu [a_1 S^r + (1 - a_1) C^r]$$

$$g_{rr}^B = (1 - \nu)(\nu a_1 - 1) CS$$

$$g_{rr}^B = (1 - \nu)(1 - \nu a_1) CS \quad (158)$$

$$h_{11}^B = a_1 C^r + (1 - a_1) S^r + \nu [a_1 S^r + (1 - a_1) C^r]$$

$$h_{1r}^B = \nu [a_1 C^r + (1 - a_1) S^r] + a_1 S^r + (1 - a_1) C^r$$

$$h_{1r}^B = (1 - \nu)(\nu a_1 - 1) CS$$

$$h_{rr}^B = \nu [a_1 C^r + (1 - a_1) S^r] + a_1 S^r + (1 - a_1) C^r$$

$$h_{rr}^B = a_1 C^r + (1 - a_1) S^r + \nu [a_1 S^r + (1 - a_1) C^r]$$

$$g_{rr}^A = (1 - \nu)(\nu a_1 - 1) CS$$

$$g_{rr}^A = (1 - \nu)(1 + a_r - a_f) CS \quad (159)$$

$$h_{11}^A = a_1 C^r + (1 - a_1) S^r + \nu [a_1 S^r + (1 - a_1) C^r]$$

$$h_{1r}^A = \nu [a_1 C^r + (1 - a_1) S^r] + a_1 S^r + (1 - a_1) C^r$$

$$h_{1r}^A = (1 - \nu)(\nu a_1 - 1) CS$$

$$h_{rr}^A = a_1 C^r + (a_f - 1) S^r + \nu [a_1 S^r + (a_f - 1) C^r]$$

$$h_{rr}^A = \nu [a_1 C^r + (a_f - 1) S^r] + a_1 S^r + (a_f - 1) C^r$$

$$h_{rr}^A = (1 - \nu)(1 + a_r - a_f) CS \quad (160)$$

ماتریس کشسان - مومنان گوشه B
مقادیر $[A]^{(c)}$ ، $[J]^B$ و $[M]^B$ برای گوشه B، مانند گوشه های دیگر به صورت زیر نوشته خواهند شد:

$$[A]^{(c)} = H^B (1 - m) \begin{bmatrix} W_{11}^B & W_{1r}^B \\ W_{r1}^B & W_{rr}^B \end{bmatrix}$$

$$+ \bar{H}m \begin{bmatrix} a_1^r & a_1^r \\ a_1^r & a_1^r \end{bmatrix} \quad (161)$$

$$W_{11}^B = \nu C^r S^r + a_1^r + (1 - a_1)^r - \lambda a_1 C^r S^r (1 - a_1)$$

$$W_{1r}^B = W_{r1}^B = -\nu C^r S^r + \nu a_1 (1 - a_1)$$

$$+ \lambda a_1 C^r S^r (1 - a_1)$$

$$W_{rr}^B = \nu C^r S^r + a_1^r + (1 - a_1)^r$$

$$- \lambda a_1 C^r S^r (1 - a_1) \quad (162)$$

$$g_{11}^F = (a_0 - 1)C^r - a_0 S^r + \nu[(a_0 - 1)S^r - a_0 C^r] \quad h_{rr}^B = (1 - \nu)(1 - 2a_1)CS \quad (159)$$

$$g_{1r}^F = (a_0 - 1)S^r - a_0 C^r + \nu[(a_0 - 1)C^r - a_0 S^r]$$

$$g_{r1}^F = (a_0 - 1)S^r - a_0 C^r + \nu[(a_0 - 1)C^r - a_0 S^r]$$

$$g_{rr}^F = (a_0 - 1)C^r - a_0 S^r + \nu[(a_0 - 1)S^r - a_0 C^r]$$

$$g_{r1}^F = (1 - \nu)(2a_0 - 1)CS \quad (160)$$

$$g_{rr}^F = (1 - \nu)(1 - 2a_0)CS$$

$$h_{11}^F = (a_0 - 1)C^r - a_0 S^r + \nu[(a_0 - 1)S^r - a_0 C^r]$$

$$h_{1r}^F = (a_0 - 1)S^r - a_0 C^r + \nu[(a_0 - 1)C^r - a_0 S^r]$$

$$h_{1r}^F = (1 - \nu)(2a_0 - 1)CS$$

$$h_{rr}^F = (a_0 - 1)S^r - a_0 C^r + \nu[(a_0 - 1)C^r - a_0 S^r]$$

$$h_{rr}^F = (a_0 - 1)C^r - a_0 S^r + \nu[(a_0 - 1)S^r - a_0 C^r]$$

$$h_{rr}^F = (1 - \nu)(1 - 2a_0)CS \quad (166)$$

ماتریس کشسان - موسمان گوشه F مقادیر $[A]^{(c)}$ ، $[J]^F$ و $[M]^F$ برای گوشه F که از برخورد پهلوهای ۲ و ۶ به وجود آمده است - مانند گوشه های دیگر، به صورت زیر ارائه می شود:

$$[A]^{(c)} = H^F(1 - m) \begin{bmatrix} W_{11}^F & W_{12}^F \\ W_{21}^F & W_{22}^F \end{bmatrix} + \bar{H}ma_0^r \begin{bmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{bmatrix} \quad (160)$$

$$W_{11}^F = 2C^r S^r + a_0^r + (1 - a_0)^r - \lambda a_0 C^r S^r (1 - a_0)$$

$$W_{12}^F = W_{21}^F = -2C^r S^r + 2a_0(1 - a_0)$$

$$+ \lambda a_0 C^r S^r (1 - a_0)$$

$$W_{22}^F = 2C^r S^r + a_0^r + (1 - a_0)^r$$

$$- \lambda a_0 C^r S^r (1 - a_0) \quad (161)$$

$$[M]^F = \frac{E}{(1 - \nu^r)} [J]^{(F)} + [A]^{(c)} \quad (162)$$

ماتریس کشسان - موسمان گوشه G مقادیر $[J]^G$ و $[M]^G$ برای گوشه G به صورت زیر است:

$$[A]^{(c)} = H^G(1 - m) \begin{bmatrix} W_{11}^G & W_{12}^G \\ W_{21}^G & W_{22}^G \end{bmatrix} + \bar{H}ma_0^r \begin{bmatrix} a_0^r & a_0^r \\ a_0^r & a_0^r \end{bmatrix} \quad (167)$$

$$W_{11}^G = a_0^r + (1 - a_0)^r + 2C^r S^r [1$$

$$+ 4a_0(1 - a_0) + 4a_0(2a_0 - 1)]$$

$$J_{11}^F = a_0^r + (1 - a_0)^r + 2\nu a_0(1 - a_0)$$

$$J_{12}^F = J_{21}^F = 2a_0(1 - a_0) + \nu[a_0^r + (1 - a_0)^r]$$

$$J_{22}^F = a_0^r + (1 - a_0)^r + 2\nu a_0(1 - a_0) \quad (163)$$

ماتریس کشسان - موسمان برای گوشه F از رابطه زیر به دست می آید. درایه های ماتریسهای F و $[h]^F$ نیز در ادامه آمده اند:

$$[D]_{ep}^F = [D]_e - G^r [g]^F [M]^F^{-1} [h]^F \quad (164)$$

$$\begin{aligned}
g_{11}^G &= (a_\delta - 1)C^\gamma - a_\delta S^\gamma + \nu[(a_\delta - 1)S^\gamma - a_\delta C^\gamma] & W_{1\gamma}^G &= W_{\gamma 1}^G = (a_\gamma - a_\tau)[a_\delta(1 - \tau C^\gamma S^\gamma) + 1] - \tau a_\gamma C^\gamma S^\gamma \\
g_{1\gamma}^G &= (a_\tau - a_\gamma)C^\gamma - a_\tau S^\gamma + \nu[(a_\tau - a_\gamma)S^\gamma - a_\tau C^\gamma] & W_{\gamma\gamma}^G &= a_\gamma^\gamma + (a_\tau - a_\gamma)^\gamma + \gamma C^\gamma S^\gamma \\
g_{\gamma 1}^G &= (a_\delta - 1)S^\gamma - a_\delta C^\gamma + \nu[(a_\delta - 1)C^\gamma - a_\delta S^\gamma] & & (a_\tau - a_\gamma + a_\tau)^\gamma \\
g_{\gamma\gamma}^G &= (a_\tau - a_\gamma)S^\gamma - a_\tau C^\gamma + \nu[(a_\tau - a_\gamma)C^\gamma - a_\tau S^\gamma] & J_{11}^G &= a_\delta^\gamma + (1 - a_\delta)^\gamma + \gamma \nu a_\delta (1 - a_\delta) \\
g_{\tau 1}^G &= (1 - \nu)(\gamma a_\delta - 1)CS & J_{1\gamma}^G &= J_{\gamma 1}^G = a_\delta(1 - \nu)(a_\tau - a_\gamma + a_\tau) \\
h_{11}^G &= (a_\delta - 1)C^\gamma - a_\delta S^\gamma + \nu[(a_\delta - 1)S^\gamma - a_\delta C^\gamma] & & + a_\gamma - a_\tau + \nu a_\tau \\
h_{1\gamma}^G &= (a_\delta - 1)S^\gamma - a_\delta C^\gamma + \nu[(a_\delta - 1)C^\gamma - a_\delta S^\gamma] & J_{\gamma\gamma}^G &= (a_\gamma - a_\tau)^\gamma + a_\tau^\gamma + \gamma \nu a_\tau \\
h_{\gamma 1}^G &= (a_\tau - a_\gamma)C^\gamma - a_\tau S^\gamma + \nu[(a_\tau - a_\gamma)S^\gamma - a_\tau C^\gamma] & & (a_\tau - a_\gamma) \\
h_{\gamma\gamma}^G &= (a_\tau - a_\gamma)S^\gamma - a_\tau C^\gamma + \nu[(a_\tau - a_\gamma)C^\gamma - a_\tau S^\gamma] & & \\
h_{\tau 1}^G &= (1 - \nu)(a_\tau - a_\gamma + a_\tau)CS & &
\end{aligned}$$

ماتریس کشسان-موسان برای گوشة G از رابطه زیر به دست می‌آید. درایه‌های ماتریسهای $[g]^G$ و $[h]^G$ نیز درادامه درج خواهند شد:

$$[D]_{ep}^G = [D]_e - G^\gamma [g]^G [M^G]^{-1} [h]^G \quad (171)$$