

PME-3554 — Introdução às Estruturas Aeronáuticas

Aula #22

Prof. Dr. Roberto Ramos Jr.

01/12/2023

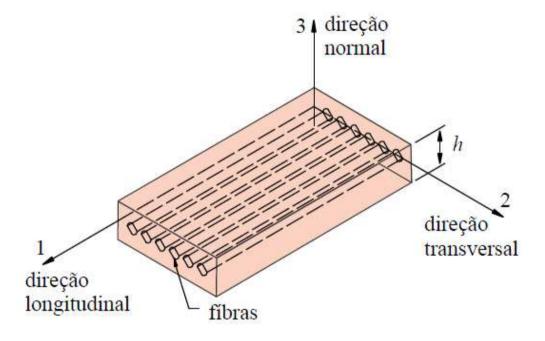


Introdução à Análise Estrutural de Materiais Compósitos – Parte II

- 1. Macromecânica de uma lâmina;
- 2. Simplificações para lâminas sob estado plano de tensões;
- 3. Relações tensão-deformação no sistema cartesiano Oxy.

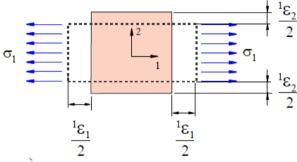


1. Macromecânica de uma lâmina





Consideremos um elemento infinitesimal retirado de uma lâmina direcional, submetida unicamente a tensões normais de intensidade σ_1 aplicadas na direção 1, como ilustra a figura abaixo:



Observamos que a tensão σ_1 causa deformações tanto na direção 1 (a qual denotaremos ${}^1\varepsilon_1$), quanto deformações na direção 2 (a qual denotaremos ${}^1\varepsilon_2$). Note que o subscrito à direita do símbolo indica a direção em que a deformação está sendo medida, ao passo que o sobrescrito à esquerda do símbolo indica a direção em que a tensão foi aplicada (no caso, na direção 1 apenas). Definimos o módulo de elasticidade longitudinal (E_1) e o coeficiente de Poisson maior da lâmina (v_{12}) pelas relações:

$$E_1 = \frac{\sigma_1}{{}^1\varepsilon_1}$$
 e $v_{12} = -\frac{{}^1\varepsilon_2}{{}^1\varepsilon_1}$ E também: $v_{13} = -\frac{{}^1\varepsilon_3}{{}^1\varepsilon_1}$



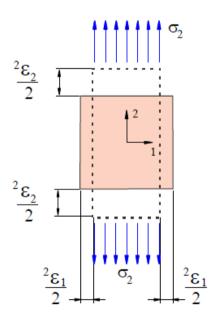
De forma análoga, considerando que atue agora, sobre o elemento infinitesimal, apenas a tensão σ_2 , definimos as constantes elásticas E_2 (módulo de elasticidade na direção 2) e v_{21} (coeficiente de Poisson menor) por:

$$E_2 = \frac{\sigma_2}{^2 \varepsilon_2}$$

e

$$v_{21} = -\frac{{}^2\varepsilon_1}{{}^2\varepsilon_2}$$

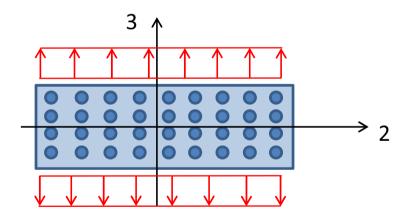
E também: $v_{23} = -\frac{^2\varepsilon_3}{^2\varepsilon_2}$





Por último, e para completar a análise, consideremos que sobre a lâmina atue agora apenas uma tensão normal ao plano da mesma (ou seja, uma tensão σ_3), definimos as constantes elásticas E_3 (módulo de elasticidade na direção 3) e os coeficientes de Poisson v_{31} e v_{32} por:

$$E_3 = \frac{\sigma_3}{{}^3\varepsilon_3} \qquad \qquad v_{31} = -\frac{{}^3\varepsilon_1}{{}^3\varepsilon_3} \qquad \qquad v_{32} = -\frac{{}^3\varepsilon_2}{{}^3\varepsilon_3}$$





Considerando que atuem simultaneamente as três tensões (segundo as direções principais de elasticidade 1, 2 e 3 da lâmina), teremos as seguintes deformações finais (obtidas pela superposição dos efeitos):

• Na direção 1:
$$\varepsilon_1 = {}^1\varepsilon_1 + {}^2\varepsilon_1 + {}^3\varepsilon_1 = \frac{\sigma_1}{E_1} - v_{21}({}^2\varepsilon_2) - v_{31}({}^3\varepsilon_3)$$

$$\varepsilon_1 = \frac{\sigma_1}{E_1} - v_{21} \left(\frac{\sigma_2}{E_2} \right) - v_{31} \left(\frac{\sigma_3}{E_3} \right)$$

• Na direção 2:
$$\varepsilon_2 = {}^1\varepsilon_2 + {}^2\varepsilon_2 + {}^3\varepsilon_2 = -v_{12}({}^1\varepsilon_1) + \frac{\sigma_2}{E_2} - v_{32}({}^3\varepsilon_3)$$

$$\varepsilon_2 = -v_{12} \left(\frac{\sigma_1}{E_1} \right) + \frac{\sigma_2}{E_2} - v_{32} \left(\frac{\sigma_3}{E_3} \right)$$

• Na direção 3:
$$\varepsilon_3 = {}^1\varepsilon_3 + {}^2\varepsilon_3 + {}^3\varepsilon_3 = -v_{13}({}^1\varepsilon_1) - v_{23}({}^2\varepsilon_2) + \frac{\sigma_3}{E_3}$$

$$\varepsilon_3 = -v_{13}\left(\frac{\sigma_1}{E_1}\right) - v_{23}\left(\frac{\sigma_2}{E_2}\right) + \frac{\sigma_3}{E_3}$$



Neste caso (em que o material possui três planos de simetria elástica, ou seja, o material é ortotrópico), a lei de Hooke fica dada por:

$$\left\{ \begin{array}{l} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \sigma_3 \\ \tau_{23} \\ \tau_{31} \\ \tau_{12} \end{array} \right\} = \left[\begin{array}{ccccc} C_{11} & C_{12} & C_{13} & 0 & 0 & 0 \\ & C_{22} & C_{23} & 0 & 0 & 0 \\ & & C_{33} & 0 & 0 & 0 \\ & & & C_{44} & 0 & 0 \\ & & & & C_{55} & 0 \\ sim. & & & & & C_{66} \end{array} \right] \left\{ \begin{array}{l} \varepsilon_1 \\ \varepsilon_2 \\ \varepsilon_3 \\ \gamma_{23} \\ \gamma_{31} \\ \gamma_{12} \end{array} \right\}$$

Ou, alternativamente:

$$\begin{cases}
\varepsilon_{1} \\
\varepsilon_{2} \\
\varepsilon_{3} \\
\gamma_{23} \\
\gamma_{31} \\
\gamma_{12}
\end{cases} = \begin{bmatrix}
S_{11} & S_{12} & S_{13} & 0 & 0 & 0 \\
& S_{22} & S_{23} & 0 & 0 & 0 \\
& S_{33} & 0 & 0 & 0 \\
& S_{44} & 0 & 0 \\
& S_{55} & 0 \\
& S_{66}
\end{bmatrix} \begin{cases}
\sigma_{1} \\
\sigma_{2} \\
\sigma_{3} \\
\tau_{23} \\
\tau_{31} \\
\tau_{12}
\end{cases}$$

Ou seja, temos apenas 9 constantes elásticas a serem determinadas.



Utilizando as relações e constantes de Engenharia apresentadas nos slides #4 a #7, teremos:

$$\varepsilon_1 = \left(\frac{1}{E_1}\right)\sigma_1 - \left(\frac{v_{21}}{E_2}\right)\sigma_2 - \left(\frac{v_{31}}{E_3}\right)\sigma_3$$

$$\varepsilon_2 = -\left(\frac{v_{12}}{E_1}\right)\sigma_1 + \left(\frac{1}{E_2}\right)\sigma_2 - \left(\frac{v_{32}}{E_3}\right)\sigma_3$$

$$\varepsilon_3 = -\left(\frac{v_{13}}{E_1}\right)\sigma_1 - \left(\frac{v_{23}}{E_2}\right)\sigma_2 + \left(\frac{1}{E_3}\right)\sigma_3$$



Observem que:

- 1. Tensões normais aplicadas nas direções principais de elasticidade (1, 2 e 3) provocam apenas alongamentos nestas direções (sem provocar distorções entre as direções 1-2, 2-3 ou 3-1. Daí: $\gamma_{12} = \gamma_{23} = \gamma_{31} = 0$);
- 2. Tensões cisalhantes puras aplicadas nos planos 1-2 (ou seja, τ_{12}), 2-3 (ou seja, τ_{23}) ou 3-1 (ou seja, τ_{31}), provocam apenas distorções segundo as direções correlatas. Os módulos de cisalhamento G_{12} , G_{23} e G_{31} ficam definidos pelas relações:

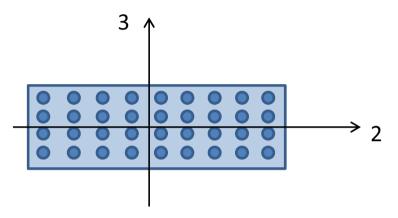
$$G_{ij} = \frac{\tau_{ij}}{\gamma_{ij}}$$

3. Como a matriz de elasticidade é simétrica, temos que:

$$\frac{\mathbf{v}_{ij}}{E_i} = \frac{\mathbf{v}_{ji}}{E_j}$$



4. Se o plano 2-3 for considerado um plano de isotropia (material transversalmente isótropo), então:



$$E_2 = E_3 \text{ Eq.(1)}$$

$$\frac{v_{23}}{F} = \frac{v_{32}}{F}$$

$$\therefore G_{23} = \frac{E_2}{2(1 + v_{23})} \text{ Eq.(2)}$$

$$v_{21} = v_{31}$$
 Eq.(3)

$$G_{31} = G_{12}$$
 Eq.(4)

Deste modo, das 9 constantes elásticas independentes, restam apenas 5:

$$E_1, E_2, G_{12}, v_{12} \in v_{23}$$
 (por exemplo).



2. Simplificações para lâminas sob estado plano de tensões

Se uma lâmina estiver sob estado plano de tensões (ou seja, sob a ação das tensões planas σ_1 , σ_2 e $\tau_{12}=\tau_{21}$, então podemos expressar as relações tensão-deformação na seguinte forma simplificada :

$$\left\{ \begin{array}{c} \varepsilon_1 \\ \varepsilon_2 \\ \gamma_{12} \end{array} \right\} = \left[\begin{array}{ccc} S_{11} & S_{12} & 0 \\ S_{21} & S_{22} & 0 \\ 0 & 0 & S_{66} \end{array} \right] \left\{ \begin{array}{c} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \tau_{12} \end{array} \right\} = \left[\begin{array}{ccc} \frac{1}{E_1} & -\frac{\nu_{21}}{E_2} & 0 \\ -\frac{\nu_{12}}{E_1} & \frac{1}{E_2} & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{G_{12}} \end{array} \right] \left\{ \begin{array}{c} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \tau_{12} \end{array} \right\} .$$

Ou, de forma equivalente:

$$\left\{ \begin{array}{c} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \tau_{12} \end{array} \right\} = \left[\begin{array}{ccc} Q_{11} & Q_{12} & 0 \\ Q_{21} & Q_{22} & 0 \\ 0 & 0 & Q_{66} \end{array} \right] \left\{ \begin{array}{c} \varepsilon_1 \\ \varepsilon_2 \\ \gamma_{12} \end{array} \right\}$$



onde as constantes Q_{11} , Q_{22} , $Q_{12}=Q_{21}$, e Q_{66} são dadas por (verifique!):

$$Q_{11} = \frac{(E_1)^2}{E_1 - (v_{12})^2 E_2} = \frac{E_1}{1 - v_{12} v_{21}}$$

$$Q_{12} = \frac{v_{12}E_1E_2}{E_1 - (v_{12})^2E_2} = \frac{v_{21}E_1}{1 - v_{12}v_{21}}$$

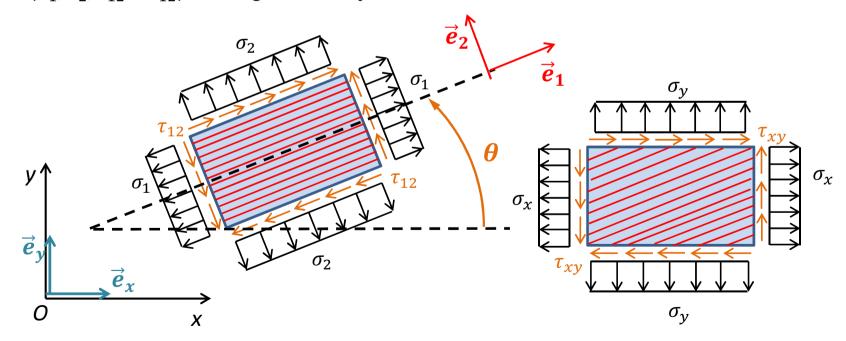
$$Q_{22} = \frac{E_1 E_2}{E_1 - (v_{12})^2 E_2} = \frac{E_2}{1 - v_{12} v_{21}}$$

$$Q_{66} = G_{12}$$



3. Relações tensão-deformação no sistema cartesiano Oxy

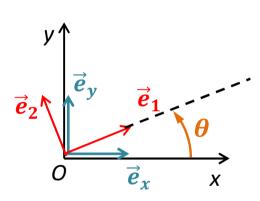
Ainda considerando o caso em que a lâmina está sob estado plano de tensões, vamos agora determinar como obter as relações tensão-deformação em um sistema de coordenadas Oxy. Em outras palavras: como relacionar as tensões planas σ_x , σ_y e τ_{xy} às deformações ε_x , ε_y e γ_{xy} , às constantes elásticas da lâmina $(E_1, E_2, v_{12} \in G_{12})$ e ao ângulo de rotação θ entre os dois sistemas.





1º Passo:

Relacionar o estado tensional descrito na nova base $b_{xy}=(\vec{e}_x,\vec{e}_y)$ ao estado tensional descrito na base anterior $b_{12}=(\vec{e}_1,\vec{e}_2)$. Para tanto, precisamos obter a matriz de mudança de base, escrevendo os versores da nova base em função dos versores da base anterior:



$$\vec{e}_x = (\cos\theta)\vec{e}_1 - (\sin\theta)\vec{e}_2$$

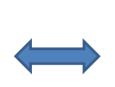
$$\vec{e}_y = (sen\theta)\vec{e}_1 + (cos\theta)\vec{e}_2$$

$$[M] = \begin{bmatrix} \cos\theta & \sin\theta \\ -\sin\theta & \cos\theta \end{bmatrix}$$

$$[T]_{b_{xy}} = [M]^t [T]_{b_{12}} [M]$$



$$\begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} \\ \tau_{xy} & \sigma_y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos\theta & -\sin\theta \\ \sin\theta & \cos\theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \sigma_1 & \tau_{12} \\ \tau_{12} & \sigma_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos\theta & \sin\theta \\ -\sin\theta & \cos\theta \end{bmatrix}$$



$$\sigma_{x} = (\cos^{2}\theta)\sigma_{1} + (\sin^{2}\theta)\sigma_{2} - (\sin(2\theta))\tau_{12}$$

$$\sigma_{y} = (\sin^{2}\theta)\sigma_{1} + (\cos^{2}\theta)\sigma_{2} + (\sin(2\theta))\tau_{12}$$

$$\tau_{xy} = (\sin\theta\cos\theta)\sigma_{1} - (\sin\theta\cos\theta)\sigma_{2} + (\cos(2\theta))\tau_{12}$$

$$\sigma_y = (sen^2\theta)\sigma_1 + (cos^2\theta)\sigma_2 + (sen(2\theta))\tau_{12}$$

$$\tau_{xy} = (sen\theta cos\theta)\sigma_1 - (sen\theta cos\theta)\sigma_2 + (cos(2\theta))\tau_{12}$$

Ou ainda, designando $m = cos\theta$ e $n = sen\theta$:



Ou ainda:

Resultando:

$$\begin{cases} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \tau_{12} \end{cases} = \begin{bmatrix} m^2 & n^2 & 2mn \\ n^2 & m^2 & -2mn \\ -mn & mn & m^2 - n^2 \end{bmatrix} \begin{Bmatrix} \sigma_x \\ \sigma_y \\ \tau_{xy} \end{Bmatrix}$$



2º Passo:

Relacionar o estado de deformações descrito na nova base $b_{xy} = (\vec{e}_x, \vec{e}_y)$ ao estado de deformações descrito na base anterior $b_{12} = (\vec{e}_1, \vec{e}_2)$.

De forma análoga ao que foi desenvolvido antes, podemos escrever:

$$[E]_{b_{xy}} = [M]^t [E]_{b_{12}} [M]$$

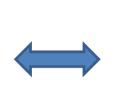
$$[E]_{b_{xy}} = \begin{bmatrix} \epsilon_x & \epsilon_{xy} \\ \epsilon_{xy} & \epsilon_y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \epsilon_x & \gamma_{xy}/2 \\ \gamma_{xy}/2 & \epsilon_y \end{bmatrix}$$

$$[E]_{b_{12}} = \begin{bmatrix} \epsilon_1 & \epsilon_{12} \\ \epsilon_{12} & \epsilon_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \epsilon_1 & \gamma_{12}/2 \\ \gamma_{12}/2 & \epsilon_2 \end{bmatrix}$$

$$[M] = \begin{bmatrix} \cos\theta & \sin\theta \\ -\sin\theta & \cos\theta \end{bmatrix}$$



$$\begin{bmatrix} \epsilon_x & \epsilon_{xy} \\ \epsilon_{xy} & \epsilon_y \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos\theta & -\sin\theta \\ \sin\theta & \cos\theta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \epsilon_1 & \epsilon_{12} \\ \epsilon_{12} & \epsilon_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \cos\theta & \sin\theta \\ -\sin\theta & \cos\theta \end{bmatrix}$$



$$\epsilon_{x} = (\cos^{2}\theta)\epsilon_{1} + (\sin^{2}\theta)\epsilon_{2} - (\sin(2\theta))\epsilon_{12}$$

$$\epsilon_{y} = (\sin^{2}\theta)\epsilon_{1} + (\cos^{2}\theta)\epsilon_{2} + (\sin(2\theta))\epsilon_{12}$$

$$\epsilon_{xy} = (\sin\theta\cos\theta)\epsilon_{1} - (\sin\theta\cos\theta)\epsilon_{2} + (\cos(2\theta))\epsilon_{12}$$

$$\epsilon_y = (sen^2\theta)\epsilon_1 + (cos^2\theta)\epsilon_2 + (sen(2\theta))\epsilon_{12}$$

$$\epsilon_{xy} = (sen\theta cos\theta)\epsilon_1 - (sen\theta cos\theta)\epsilon_2 + (cos(2\theta))\epsilon_{12}$$

Utilizando novamente a notação $m=cos\theta$ e $n=sen\theta$, virá :

$$\begin{cases} \epsilon_{x} \\ \epsilon_{y} \\ \epsilon_{xy} \end{cases} = \begin{bmatrix} m^{2} & n^{2} & -2mn \\ n^{2} & m^{2} & 2mn \\ mn & -mn & m^{2} - n^{2} \end{cases} \begin{cases} \epsilon_{1} \\ \epsilon_{2} \\ \epsilon_{12} \end{cases}$$



Ou ainda:

$$\begin{cases} \epsilon_1 \\ \epsilon_2 \\ \epsilon_{12} \end{cases} = \begin{bmatrix} m^2 & n^2 & -2mn \\ n^2 & m^2 & 2mn \\ mn & -mn & m^2 - n^2 \end{bmatrix}^{-1} \begin{cases} \epsilon_x \\ \epsilon_y \\ \epsilon_{xy} \end{cases}$$

Resultando:

$$\begin{cases} \epsilon_1 \\ \epsilon_2 \\ \epsilon_{12} \end{cases} = \begin{bmatrix} m^2 & n^2 & 2mn \\ n^2 & m^2 & -2mn \\ -mn & mn & m^2 - n^2 \end{bmatrix} \begin{cases} \epsilon_x \\ \epsilon_y \\ \epsilon_{xy} \end{cases}$$



Definições:

$$\{\sigma\}_{b_{xy}} = \begin{cases} \sigma_x \\ \sigma_y \\ \tau_{xy} \end{cases} \qquad \qquad \{\sigma\}_{b_{12}} = \begin{cases} \sigma_1 \\ \sigma_2 \\ \tau_{12} \end{cases}$$

$$\{\varepsilon\}_{b_{xy}} = \left\{\begin{matrix} \varepsilon_x \\ \varepsilon_y \\ \gamma_{xy} \end{matrix}\right\} = \left[\begin{matrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{matrix}\right] \left\{\begin{matrix} \epsilon_x \\ \epsilon_y \\ \epsilon_{xy} \end{matrix}\right\} = [A] \{\epsilon\}_{b_{xy}} \quad , \qquad [A] = \left[\begin{matrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{matrix}\right]$$

$$\{\varepsilon\}_{b_{12}} = \left\{\begin{matrix} \varepsilon_1 \\ \varepsilon_2 \\ \gamma_{12} \end{matrix}\right\} = \left[\begin{matrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{matrix}\right] \left\{\begin{matrix} \epsilon_1 \\ \epsilon_2 \\ \epsilon_{12} \end{matrix}\right\} = [A] \{\epsilon\}_{b_{12}} \qquad , \qquad [A] = \left[\begin{matrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{matrix}\right]$$

$$[R] = \begin{bmatrix} m^2 & n^2 & 2mn \\ n^2 & m^2 & -2mn \\ -mn & mn & m^2 - n^2 \end{bmatrix} \qquad [Q] = \begin{bmatrix} Q_{11} & Q_{12} & 0 \\ Q_{21} & Q_{22} & 0 \\ 0 & 0 & Q_{66} \end{bmatrix}$$



Temos as relações:

$$\text{Logo:} \quad \{\sigma\}_{b_{12}} = [Q]\{\varepsilon\}_{b_{12}} \quad \Longleftrightarrow \quad [R]\{\sigma\}_{b_{xy}} = [Q][A]\{\epsilon\}_{b_{12}}$$

$$\{\sigma\}_{b_{xy}} = [R]^{-1}[Q][A][R][A]^{-1}\{\varepsilon\}_{b_{xy}}$$



Porém:

$$[A][R][A]^{-1} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} m^2 & n^2 & 2mn \\ n^2 & m^2 & -2mn \\ -mn & mn & m^2 - n^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1/2 \end{bmatrix}$$

$$[A][R][A]^{-1} = \begin{bmatrix} m^2 & n^2 & mn \\ n^2 & m^2 & -mn \\ -2mn & 2mn & m^2 - n^2 \end{bmatrix}$$

Comparando com:

$$[A][R][A]^{-1} = [R]^{-1}$$



Logo:
$$\{\sigma\}_{b_{xy}} = [R]^{-1}[Q][A][R][A]^{-1}\{\varepsilon\}_{b_{xy}}$$

$$\{\sigma\}_{b_{xy}} = [R]^{-1}[Q][R]^{-t}\{\varepsilon\}_{b_{xy}}$$

Denominando:
$$\overline{Q} = [R]^{-1}[Q][R]^{-t}$$

Resulta:
$$\{\sigma\}_{b_{xy}} = [\overline{Q}]\{\varepsilon\}_{b_{xy}}$$

Na forma estendida:

$$\begin{cases} \sigma_{x} \\ \sigma_{y} \\ \tau_{xy} \end{cases} = \begin{bmatrix} \overline{Q}_{11} & \overline{Q}_{12} & \overline{Q}_{16} \\ \overline{Q}_{21} & \overline{Q}_{22} & \overline{Q}_{26} \\ \overline{Q}_{61} & \overline{Q}_{62} & \overline{Q}_{66} \end{bmatrix} \begin{pmatrix} \varepsilon_{x} \\ \varepsilon_{y} \\ \gamma_{xy} \end{pmatrix}$$



Onde:

$$\begin{split} \overline{Q}_{11} &= Q_{11}cos^4\theta + 2(Q_{12} + 2Q_{66})sen^2\theta cos^2\theta + Q_{22}sen^4\theta \\ \overline{Q}_{22} &= Q_{11}sen^4\theta + 2(Q_{12} + 2Q_{66})sen^2\theta cos^2\theta + Q_{22}cos^4\theta \\ \overline{Q}_{66} &= (Q_{11} + Q_{22} - 2Q_{12})sen^2\theta cos^2\theta + Q_{66}\big(cos(2\theta)\big)^2 \\ \overline{Q}_{12} &= (Q_{11} + Q_{22} - 4Q_{66})sen^2\theta cos^2\theta + Q_{12}(cos^4\theta + sen^4\theta) \\ \overline{Q}_{16} &= (Q_{11} - Q_{12} - 2Q_{66})sen\theta cos^3\theta + (Q_{12} - Q_{22} + 2Q_{66})sen^3\theta cos\theta \\ \overline{Q}_{26} &= (Q_{11} - Q_{12} - 2Q_{66})sen^3\theta cos\theta + (Q_{12} - Q_{22} + 2Q_{66})sen\theta cos^3\theta \end{split}$$



Referências:

[1] Mendonça, P.T.R., *Materiais Compostos & Estruturas-Sanduíche – Projeto e Análise*, 2ª ed., Ed. Orsa Maggiore, 2019.

[2] Megson, T.H.G. *Aircraft Structures for Engineering Students*. 6th ed., Butterworth-Heinemann, 2016. Cap. 25: Laminated composite structures