

UNIVERSIDAD NACIONAL AUTÓNOMA DE MÉXICO

# FACULTAD DE INGENIERÍA

# DEPARTAMENTO DE ESTRUCTURAS.

MECÁNICA DE MATERIALES I.

CUADERNO 2 "VIGAS ISOSTÁTICAS".

OSCAR M. GONZÁLEZ CUEVAS.

INDICE

NOTA PRELIMINAR. (pág 1)

1. FEORIA DE VIGAS (3)

1

.

<u>Oscar M. González Cuevas</u> Francisco Robles Carlos Javier Mendoza

- 1.1 INTRODUCCION (3)
- 1.2 TEORIA DE FLEXION (5)

1.2.2 Conceptos introductorios (5).- 1.2.2 Deformaciones unirarias, rotaciones y curvaturas (8).- 1.2.3 Esfuerzos en vigas de materiales elásticos y lineales. Secciones compuestas de materiales distintos (13).- 1.2.4 Elexión de vigas de materiales no tineales (35).- 1.2.5 Diagramas momento-rotación y cargadeflexión (47).-

1.3 TEORIA DE FUERZA CORTANTE (95)

1.3.1 Conceptos introductorios (95).- 1.3.2 Esfuerzos cortentes directos (97),- 1.3.3 Efectos de la fuerza cortante en vigo: - (180).- 1.3.3 Flujo de cortante (105).- 1.3.5 Esfuerzos cortantes (111).- 1.36 Centro de cortante (123).- 1.3.7 Deformación por cortante (129).-

FLEXION ASIMETRICA (132)1 4

SESFUERZOS COMBINADOS (140)

1.5.1 Conceptos introductorios (140).- 1.5.2 Esfuerzos en planos inclinados de una barna sujeta a carga axial (144).1.5.3 Esfuerzos en un elemento de una viga sometida a momento flexionante y fuerza contante. Esfuerzos principales (152).-

REFERENCIAS (169)

2. VIGAS DE MADERA (171)

.

Francisco Robles

- 2.1 INTRODUCCION (171)
- 2.2 COMPORTAMIENTO (172)

2.2.1 Flexión (172).- 2.2.2 Fuerza Corrante (173).- 2.2.3 De flexión (174).- 2.2.4 Parvleo lateral (175).- 2.2.5 Efectos de acciones normales a las fibras (175). 2.3 DIMENSIONAMIENTO (177)

2.3.1. Dimensionamiento por flexión (177) - 2.3.2 Dimensionamiento por fuerza cortante (179) - 2.3.3 Dimensionamiento por acciones normales a las fibras (179) - 2.3.4 Revisión de defiexión (129).

2.4 VIGAS DE MADERAS FORMADAS POR VARIOS ELEMENTOS (181)

REFERENCIAS	(188)	
APENDICE A	(189)	Petro att
APENDICE B	(191)	
		radician de lagementa
ΑΡι	JNTE 142	FACULTAD DE INGENIERIA UNAM.
G	604025	604025

604925

#### NOTA PRELIMINAR

En estos apuntes se pretende cubrir el material que se enseña en los cursos de Mecánica de Materiales I y II de la carrera de Ingeniero Civil en la Facultad de Ingeniería de la U.N.A.M.

Se ha procurado combinar la teoría con las aplicaciones prácticas y se ha puesto énfasis en los aspectos de Mecánica de Materiales de más interés; ura el ingeniero civil. Así los conceptos fundamentales de la Mecánica de Materiales se deducen a partir del estudio del comportamiento de los elementos estructurales usuales. Estos conceptos se aplican entonces al dimensionamiento de estos elemen tos en los materiales más comunes (acero, concreto reforzado, mampostería, mad<u>e</u> ra).

En el desarrollo de los apuntes se tuvo presente que al finalizar el curso el alumno debe ser capaz de dimensionar estructuras isostáticas sencillas, conocidas las cargas que actúan sobre ellas.

Se han incluido ejemplos resueltos y comentados que ilustran y aclaran los conceptos expuestos en el texto. Al final de la mayoría de las secciones se hacen sugerencias sobre lecturas complementarias. Estas se, han escogido por la claridad de la exposición, procurando que estén a un nivel fácilmente accesible para el lector.

Se ha reducido a un mínimo el material meramente informativo o descriptivo, que se hace obsoleto rápidamente y que no contribuye a la formación del estudian te.

Los apuntes han sido preporados par un grupo de profesores de la Facultad de Ingeniería de la U.N.A.M. y editados por los profesores Francisco Robles F. V. y Oscar M. González Cuevas, quienes desarrollaron, además, algunos de los temas. Parte del material está basado en los "Complementos de Mecánica de Mat<u>e</u> riales" publicados por la facultad en años recientes. Los apuntes se publicarán en varios fascículos, en lugar de un solo volum<sup>1</sup>, con el fin de facilitar las modificaciones que la experiencia indique convenga h<sup>2</sup> er en ediciones futuras. El presente fascículo incluye los siguientes temas: "Teoría c – vigas", "Vigas de madera", "Vigas de concreto reforzado y losas armadas en un sen tido". No se ha incluido una sección sobre vigas de acero porque un aspecto esencial de su dimensionamiento es la consideración del efecto de la tendencia al pandeo lateral, tema que se estudia pasteriormente.

JOU

E AIC'

#### 1. TEORIA DI AS

Oscar M. González Cuevas Francisco Robles Carlos Javier Mendoza

1.1 INTROD JON

Las vigas son elementos estructurales cuya función primordial es resistir cargas perpendiculares a su eje longitudinal. Las acciones internas más impartantes que producen estas cargas son momentos flexionantes y fuerzas cortantes, aunque las vigas pueden estar sometidas también a momentos torsionantes y fuerzas normales.

3

Por lo común, una de las dimensiones de las vigas, su longitud, es mucho ma yor que sus otras dos dimensiones, su ancho y su peralte. En algunas ocasiones, el peralte es de dimensión comparable con la longitud, y las vigas reciben el nombre de vigas de gran peralte o vigas diafragma. El estudio de este último tipa de vigas no se incluye en estos apuntes.

En la mayoría de las estructuras de ingeniería civil, las vigas se usan para so portar cubiertas y losas de entrepisos o azoteas. Las cargas se transmiten a las vigas a través de las losas, y las vigas las transmiten a su vez, a las columnas o muros. Las vigas se empleon también para sopartar maquinaria, equipa o grúas viajeras; en puentes; en cimentaciones; etc. Unicamente se estudian aquí vigas isostáticas.

El efecto de los momentos flexionantes sobre las vigas se estudia en la sección

denominada "Teoría de Flexión". Se analizan en dicha sección tanto la resistencia como las deformaciones de vigas sometidas únicamente a flexión simétrica. En la siguiente sección se presentan métodos para determinar la resistencia de vigas a fuerza cortante, sin considerar el efecto combinado de esta acción con el de otras acciones. Se estudia en forma simplista la flexión simétrica. Después se hace un estudio del efec to combinado de momento flexionante y fuerza cortante.

Los concepto básicos presentados en estas secciones se utilizan en las secciones siguientes para estudiar el dimensionamiento de vigas de madera y concreto. Las vigas de acero, que presentan problemas especiales debidos al efecto de pandeo, se <u>es</u> tudian en otro capítulo.

G-

#### 1.2 TEORIA DE FLEXION

#### 1.2.1 Conceptos introductorios

El comportamiento en flexión de elementos estructurales se ha estudiado experimentalmente ensayando especimenes simplemente apoyados y sujetas a dos cargas concentradas, generalmente en los tercios del claro (fig 1.1-a). Como puede verse en los diagramas de momentos flexionantes y fuerzas cortantes mostrados en las figs 1.1-b y 1.1-c, el claro central de este tipo de espécimen se encuentra bajo la acción de momento flexionante únicamente.

Se acostumbra medir en los ensayes la carga que se va aplicando a los espe címenes, P, la deflexión en el centro del claro,  $\Delta$ , y en otras secciones de la viga, y, en ocasiones, la rotación que experimenta la viga entre sus dos extremos,  $\theta$ , (fig 1.1-d). Conocida la carga aplicada, P, y la distancia entre los apoyos y los puntos de aplicación de carga, a, puede calcularse el valor del momento en la zona central, M, correspondiente a diferentes valores de P. Con los datos obtenidos en los ensayes, o sea, con los valores de P, M,  $\Delta$  y  $\theta$ , se trazan diagramas carga-d<u>e</u> flexión (P- $\Delta$ ) y momento-ratación (M- $\theta$ ), los cuales representan el comportamiento - 6

del espécimen de ensaye. En la fig 1.2 se presentan ejemplos de estos diagramas.

El conocimiento de los diagramas carga-deflexión y momento-rotación es importante para fines de diseño estructural, ya que indican la carga o el momento fl<u>e</u> xionante que pueden resistir estos elementos y las deflexiones y rotaciones correspo<u>n</u> dientes a diferentes valores de la carga aplicada.

Los diagramas carga-deflexión y momento-rotación pueden obtenerse experimen talmente para casi cualquier tipo de elemento estructural. Sin embargo, esto no resul ta práctico por lo laborioso y caro que sería efectuar ensayes en todos los casos en que se fuesen a diseñar elementos a flexión. Por lo tanto, se han desarrollado méto dos para calcular analíticamente los diagramas, haciendo ciertas hipótesis sencillas y suponiendo conocidas ciertas características de los materiales con que se fabrican los elementos. En las secciones siguientes de este capítulo se describen estos métodos.



#### 1.2.2 Deformaciones unitarias, rotaciones y curvaturas

8

En esta sección se introducen conceptos que se usan posteriormente para calcular diagramas carga-deflexión y momento-rotación. Para ello se analiza el mecanismo de deformación de una viga sujeta a flexión pura y a partir de este rneca nismo se obtienen importantes relaciones entre deformaciones unitarias, curvaturas y rotaciones.

Considérese que en la zona central del espécimen de ensaye de la fig 1.1 se hacen dos cortes en las secciones A-B y C-D (fig 1.3-a), distantes entre si una longitud  $\Delta x$ . Antes de aplicar las cargas P, el eje longitudinal de la viga es rec to, como se muestra en la fig 1.3-b, en la que se ve que las fibras de la zona superior de la viga se acortan, o sea, sufren deformaciones de compresión, y las fibras de la zona inferior se alargan, o sea, sufren deformaciones de tensión. Exis ten algunas fibras que, como puede apreciarse en la figura, no se acortan ni se alargan; es decir, no sufren deformaciones. La superficie en que están contenidas estas fibras que no se deforman se llama <u>superficie neutra</u> y su intersección con una sección transversal de la viga se llama el eje neutro de eso sección.



Fig I.3. Deformaciones en la zona central Del espécimen de la fig I.I. En la fig 1.3-b se ha señalado la posición que ocupan en la viga deformada las secciones transversales A-B y C-C. Se puede ver que estas secciones, que ori ginalmente eran paralelas, forman ahora un ángulo  $\Delta \Theta$  que es la rotación relativa entre las dos secciones. Por conveniencia, se ha elegido la sección A-B como aquella que permanece en un plano vertical al deformarse la viga. La nueva posi ción de los puntos D y C se ha indicado con índice (D' y C').

Es importante observar en las figs 1.3-b y 1.3-c que las secciones A-B y D-C se han trazado como líneas rectas después de la deformación de la viga. Esto se ha hecho aceptando una hipótesis usual en la teoría de flexión de vigas, la cual esta blece que las secciones que son planas antes de la deformación continúan siendo planas después de la deformación. Esta hipótesis fue formulada por Navier a prin cipios del siglo XIX y se conoce con el nombre de <u>hipótesis de las secciones pla-</u> nas. Ha sido confirmada experimentalmente para materiales usuales.

En la fig 1.3-c se muestra el segmento de viga ABC'D' en forma amplificada La posición/ y se muestra también de la sección C'-D' antes de la deformación de la viga --(C-D). En esta figura se ha señalado con  $\Delta \mu$  la deformación que sufre una fibra cualquiera situada a una distancia y del eje neutro. Si se divide esta deformación  $\Delta \mu$  entre la separación original entre las dos secciones,  $\Delta x$ , se obtiene la deformación unitaria promedio de la fibra considerada.

Si la separación  $\Delta x$  se hace tender a cero y se toman límites, la deformación unitaria de una sección de la viga (fig 1.3-d) se puede expresar como

$$\mathcal{E} = \lim_{\Delta X \to 0} \frac{\Delta u}{\Delta x} = \frac{du}{dx}$$
(1.1)

Puesto que las deformaciones  $\Delta u$  son mayores cuanto más alejados del eje – neutro se encuentren las fibras longitudinales de la viga, las deformaciones unitarias máximas se alcanzan en las caras superior e inferior de la viga. Las deformaciones unitarias,  $\boldsymbol{\epsilon}$ , pueden interpretarse físicamente como los acortamientos y al<u>ar</u> gamientos que sufren las fibras entre dos secciones separadas entre sí una distancia unitaria (fig 1.3-d). Las unidades de estos acortamientos y alargamientos son las mismas unidades de la separación unitaria entre las dos secciones. Las deforma--ciones unitarias,  $\boldsymbol{\epsilon}$ , son adimensionales puesta que son el cociente de dos longi tudes, como indica la ecuación (1.1).

Si se divide la ratación relativa de las secciones A-B y C-D entre su separa ción,  $\Delta s$ , se obtiene lo rotación promedio por unidad de longitud, que recibe el nombre de <u>curvatura</u> y se representa con la letra  $\phi$ .

$$\phi = \frac{\Delta \Theta}{\Delta s}$$
(1.2)

 $\Delta$ s es la longitud del arco, a la altura del eje neutro, comprendido entre las sec ciones A B y C' D' de la viga deformada. En este inciso la curvatura se consid<u>e</u> ra con valor absoluto.

El reciproco de la curvatura recibe el nombre de <u>radio de curvatura</u>,  $\rho$ . Como  $\rho = \frac{\Delta s}{\Delta \Theta}$ , su significado físico es el mastrado en la fig 1.3-b. En la sección 1.2.4 se demuestra que la curvatura y el radio de curvatura son constantes si el momento flexionante es constante y si no varían las características geométricas y mecánicas de la viga a lo largo de su eje.

Por semejanza entre los triángulos a0b (fig 1.3-b) y CbC' (fig 1.3-c), el ángulo CbC' es igual al àngulo  $\Delta \Theta$ .

Ahora bién, de la fig (1.3-c) se deduce que

$$\Delta \Theta = \frac{\Delta m}{\gamma} \tag{1.3}$$

Sustituyendo la ecuación (1.3) en la ecuación (1.2).

$$\phi = \frac{1}{y} \frac{\Delta u}{\Delta s}$$
(1.4)

Puesto que las deformaciones verticales de la viga son pequeñas, el arco es prácticamente igual a la cuerda y por lo tanta  $\Delta s$  es prácticamente igual a  $\Delta x$ ,

y puede sustituir en la ecuación (1.4). Si se hace esta sustitución y la separación  $\Delta x$  se hace tender a cero, la curvatura en una sección transversal, queda expresada par la ecuación:

$$\phi = \lim_{\Delta x \to 0} \frac{1}{\gamma} \frac{\Delta u}{\Delta x} = \frac{1}{\gamma} \frac{du}{dx}$$
(1.5)

Pero camo se ve en la ecuación (1,1) el términa du/dx es la deformación unitaria  $\varepsilon$ . Sustituyendo en la ecuación (1.5) se obtiene

$$\phi = \frac{\varepsilon}{\gamma}$$
;  $\varepsilon = \phi \gamma$  (1.6)

Esta ecuación indica que la curvatura de una sección es igual a la deformación unitaria de una fibra cualquiera,  $\boldsymbol{\epsilon}$ , dividida entre la distancia de la fibra al eje neutro, y. La curvatura,  $\boldsymbol{\phi}$ , se puede interpretar físicamente como la rotación entre dos secciones separados entre sí una distancia unitaria (fig 1.3-d). Sus unidades son (L)<sup>-1</sup> puesta que es el cociente de una cantidod adimensional ( $\boldsymbol{\epsilon}$ ) entre una longitud (y). En cambio, las rotaciones son adimensionales -(radianes) puesto que son el cociente de dos longitudes como puede verse en la ecuación (1.3).

La ecuación 1.6 muestra que las deformaciones unitarias longitudinales, *E*, son directamente proporcionadas a la curvatura y a la distancia y del eje neutro. Con la convención de ejes adoptada, para fibras situadas debajo del eje neutra la distancia y es positiva y la deformación unitaria es positiva (tensión). Para fibras situadas arriba del eje neutro se invierten los signos.

## 1.2.3 <u>Esfuerzos en vigas de materiales elásticos y lineales.</u> Fóimula de la escuadría

Considérese una vigo de material lineal y elástico (fig 1.4-a), de sección transversal cualquiera, pero simétrica respecto al eje vertical (fig 1.4-b), y supón gase que por efecto de un momento flexionante, *M*, la viga se deforma de tal manara que la fibra superior sufre una deformación unitaria de compresión,  $\mathcal{E}_{c}$ , y la fibra inferior, una deformación unitaria de tensión,  $\mathcal{E}_{c}$ . Si se admite la hipótesis de las secciones planas, mencionada anteriormente, el diagrama de deformaciones unitarias en una sección transversal seró lineal, como se muestra en la -fig 1.4-c. El eje neutro está localizado a distancias c<sub>1</sub> y c<sub>2</sub> de las caras superior e inferior de la viga, respectivamente. El diagrama de esfuerzos resulta también lineal como se muestra en la fig 1.4-d, puesto que existe una relación lineal entre deformación unitaria y esfuerzos, según lo indica la curva esfuerzo-deformación del material (fig 1.4-o). El esfuerzo en uno fibra cualquiera es  $\mathbf{f} = \mathbf{E} \mathbf{\epsilon}$ , siendo  $\mathbf{\epsilon}$  la deformación unitaria correspondiente a esa fibra. Siguiende las convenciones de signo del inciso anterior, los esfuerzos de tensión son positivos y los de compresión, negativos.



La fuerza de compresión o tensión, d<sup>F</sup>, en una franja diferencial cualquiera situada a una distancia y del eje neutro, como la indicada en la fig 1.4-b, es igual al producto del área de la franja, dA, por el esfuerzo al nivel de la franja, f. Por lo tanto,

$$dF = f dA = E \cdot \varepsilon \cdot dA \qquad (1.7)$$

La suma de las fuerzas de compresión y de tensión en la sección transversal se puede encontrar integrando la ecuación (1.7) entre los límites  $y = -c_1 y y = c_2$ :

$$C+T = \int_{-c_1}^{c_2} E \cdot \epsilon \cdot dA$$

Para que la sección esté en equilibrio, la fuerza de compresión, C, debe ser igual y de signo contrario a la de tensión, T. Por lo tanto, la integral debe ser igual a cero :

$$\int_{-c_1}^{c_2} \mathbf{E} \cdot \mathbf{\epsilon} \cdot d\mathbf{A} = 0$$

Esta integral se puede escribir también en la siguiente forma:

$$\int_{-c_1}^{c_2} E \frac{\xi}{y} y dA = 0$$

El término  $\mathcal{E}/y$  es constante ya que por triángulos semejantes en la fig.

1.4-c se obtiene:

$$\frac{\mathcal{E}}{\mathcal{Y}} = \frac{\mathcal{E}_{c}}{c_{1}} = \frac{\mathcal{E}_{t}}{c_{2}} = \text{constante}$$

Sacando los términos constantes del integrando:

$$E = \int_{-c}^{c_2} y dA = 0$$

Para que se cumpla esta ecuación, la integral debe ser nula puesto que los términos constantes no lo son. Por lo tanto,

$$\int_{-c_1}^{c_2} dA = 0 \qquad (1.8)$$

Esta integral representa el momento estático o momento de primer orden de la sección transversal respecto al eje neutro e indica que dicho momento es nulo. Para que se cumpla esta condición, el eje neutro debe coincidir con el eje centroidal de la sección, ya que el momento estático de un área sólo es nulo respecto a su eje centroidal.

Uno vez conocida la posición del eje neutro, puede calcularse el momento resistente de la sección tomando momentos de las fuerzas dE respecto al eje noutro:

$$M = \int_{-c_1}^{c_2} y dF = \int_{-c_1}^{c_2} y f dA = \int_{-c_1}^{c_2} y E \varepsilon dA = \int_{-c_1}^{c_2} E \frac{\varepsilon}{y} y^2 dA$$

Puesto que el término  $\mathcal{E}/y$  es constante, según se demostró anteriarmente, esta integral se puede escribir de la manera siguiente:

$$M = \frac{E\varepsilon}{\gamma} \int_{-c_{i}}^{c_{i}} y^{i} dA = \frac{f}{\gamma} I \qquad (1.9)$$

donde l representa el momento de inercia o momento de segundo orden de la sección transversal del elemento a su eje centroidal, que es igual precisamente a

 $\int_{-c}^{c_2} \gamma^2 dA$ 

El momento máximo que puede resistir una sección transversal se obtiene cuando el esfuerzo f en la fibra más alejado del eje neutro es igual al esfuerzo máximo, f<sub>mox</sub>, que resiste el material en un ensoye de tensión o compresión uniaxial (fig 1.4-a). Por lo tanto,

$$M_{max} = \frac{(f_{max})compr}{c_1}$$
 (1.10)

6

$$M_{max} = \frac{(f_{max}) \tan s}{c_2} \qquad (1.11)$$

Estas ecuaciones indican que la resistencia del elemento puede alcanzarse – de dos maneros. Si el término  $(f_{max})$  compr / c] es menor que el término  $(f_{max})$  tens /c<sub>2</sub>, la falla ocurre en compresión, y<sub>e</sub>en caso contrario, la falla ocurre en tensión. Las ecuaciones 1.10 y 1.11 se conocen con el nombre de <u>fór-</u> mulas de flexión o <u>fórmulas de la escuadría</u>.

La ecuación (1.9) se utiliza también para encontrar el esfuerzo en cualquier punto a que se encuentra sujeto al material cuando se conoce el momento flexionante que actúa sobre un elemento. Despejando el término f de dicha ecuación:

$$f = \frac{M}{I} \gamma \qquad (1,12)$$

Como el esfuerzo máximo es el que se presenta en la fibra más alejada del eje neutro, se puede encontrar dicho esfuerzo sustituyenda el término y por el tér mino c que representa la distancia del eje neutro a la fibra más alejada.

Se obtiene:

$$f = \frac{M}{I} c \qquad (1.13-\alpha)$$

El término 1/c es constante para una sección transversal dada. Se representa usualmente con la letra S y se conoce con el nombre de <u>módulo de sección</u>. La ecuación (1.13-a) puede escribirse por lo tanto:

$$f = \frac{M}{S}$$
(1.13-b)

Si la sección no es simétrica con respecto al eje neutro, existirá un módulo de sección para cada cara, como sucede en el ejemplo 1.3.

El momento M que aparece en las ecuaciones anteriores es positivo cuando produce compresión en la parte superior de la viga, y, de acuerdo con la con vención de ejes, la distancia y es positiva hacia abajo (fig 1.5 y Apéndice B).



La curvatura de la sección transversal, según se ha visto anteriormente, es (fig 1.4-c):

$$\phi = \frac{\varepsilon}{\gamma}$$
(1.6)

Puesto que para un material elástico,  $\boldsymbol{\varepsilon} = f/E$ ,

$$\phi = \frac{f}{E_{\gamma}}$$

Según la ecuación 1.12:

$$\frac{f}{\gamma} = \frac{M}{I}$$

Por lo tanto, la curvatura puede calcularse con la siguiente ecuación:

$$\phi = \left| \frac{M}{EI} \right|$$
(1.14)

Como se indicó anteriormente, no se establecerá por el momento convención respecto al signo de la curvatura, considerándose únicamente su valor absoluto.

El diagrama momento-curvatura para un elemento de material elástico será, por lo tanto, como el que se muestra en la fig 1.6.



En los ejemplos 1.1 a 1.4 se presentan diversas aplicaciones de la fórmula de la escuadría y del módulo de sección. En algunos casos se ilustra el cálculo de curvaturas. Los datos de los ejemplos se han formulado de manera que resulta evidente dónde los esfuerzos son de tensión y dónde de comprensión.

<u>Ejemplo 1.1.-</u> Se trata en este ejemplo de determinar el momento máximo que puede resistir una sección de un material homogéneo y elástico, conocidas las características geométricas de la sección y las relaciones esfuerzo-deformación del acero. El material considerado tiene resistencias diferentes según se trate de esfuerzos de tensión y compresión. Es necesario, entonces, calcular el momento r<u>e</u> sistente correspondiente a cada una de las dos formas de falla posibles. Regirá el valor menor. La curvatura determinada es la que corresponde a este valor. Como la sección es asimétrica y el momento de inercia utilizado en la fórmula de la escuadría es el centroidal, fue necesario determinar primero la posición del eje neutro y calcular entonces el momento de inercia correspondiente a este eje, lo que se hizo recurriendo ol teorema de los ejes paralelos.

<u>Ejemplo 1.2.</u> - Este ejemplo es uno de revisión en que se pide encontrar los esfuerzos máximos que un sistemo de fuerzas dado produce en una viga de sección conocida. También se pide la curvatura en la sección de momento máximo. La sección de momento máximo se localiza fácilmente con la ayuda del diagrama de cortante, ya que los móximos se presentan donde los cortantes son nulos. Los cálculos para la obtención de los diagramas de fuerza cortante y momento se basan en la aplicación de principios elementales de estática y no se han incluido aquí. Las consideraciones sobre el momento de inercia hechas en el ejemplo 1.1 son también aplicables aquí.

Ejemplo 1.3.- Muchas veces es útil emplear la fórmula de la - - - escuadría en función del módulo de sección. En este ejemplo **g**e ilustra el cálculo de los módulos de sección de una sección triangular y su aplicación al cálculo de esfuerzos.

<u>Ejemplo 1.4.</u> – Este es también un ejemplo de revisión, como el ejemplo 1.2, aunque el planteo es diferente. Se trata aquí de determinar la carga uniforme que puede soportar una viga de sección conocida sin que se excedan unos esfuerzos de tensión y compresión dados. En el ejemplo se supone que los esfuerzos admisibles de tensión y compresión son iguales. Como en el ejemplo 1.2, las ecuaciones do<u>n</u> de se presentan los momentos máximos se determinaron con la ayuda de los diagramas de fuerza cortante.

Vigas de sección compuesta de materiales no homogéneos. (Ver pág 34 Bis)













ETEMPLO (B) (Continuación)  

$$f = \frac{M}{3} = \frac{20 \times 10^{5} \text{ kg} \cdot \text{m}}{75 \text{ kg} \cdot \text{m}} = 264 \text{ kg/m}$$

$$f = \frac{M}{3} = \frac{20 \times 10^{5} \text{ kg} \cdot \text{m}}{75 \text{ kg} \cdot \text{m}} = 264 \text{ kg/m}$$

$$\frac{\text{DATOS}}{(Complexin)}$$

$$\frac{\text{DATOS}}{1254} = \frac{100 \text{ kg} \cdot \text{m}}{1254} = 2780 \text{ cm}^{3}$$

$$f = \frac{100^{2}}{24} = \frac{45 \times 45^{2}}{24} = 3780 \text{ cm}^{3}$$

$$f = \frac{100^{2}}{51} = \frac{20 \times 10^{5} \text{ kg} \cdot \text{m}}{3780 \text{ cm}^{3}} = 528 \text{ kg/m}^{2}$$

$$\frac{\text{Se pide}}{\text{Se pide}} = \frac{100 \text{ m} \text{ fm}}{1254} \text{ kg/m}^{2}$$

$$\frac{\text{Datos}}{\text{Se pide}} = \frac{100 \text{ m} \text{ kg} \cdot \text{m}}{1254} \text{ kg/m}^{2}$$

$$\frac{\text{Se pide}}{1254} = \frac{100 \text{ kg} \cdot \text{m}}{3780 \text{ cm}^{3}} = 528 \text{ kg/m}^{2}$$

$$\frac{\text{Se pide}}{1254} = \frac{100 \text{ kg} \cdot \text{m}}{1254} \text{ kg} \text{ kg} \text{ kg} \text{ kg}^{2}$$

$$\frac{\text{Se pide}}{1254} = \frac{100 \text{ kg} \cdot \text{m}}{3780 \text{ cm}^{3}} = \frac{528 \text{ kg/m}^{2}}{(100 \text{ cm}^{3})^{2}} \text{ kg}^{2}$$

$$\frac{\text{Diagenerative}}{1254} \text{ cm} \text{ cm}^{2} \text{ kg}^{2}$$

$$\frac{\text{Se pide}}{1254} = \frac{100 \text{ kg} \cdot \text{m}}{3780 \text{ cm}^{3}} = \frac{528 \text{ kg/m}^{2}}{(100 \text{ cm}^{3})^{2}} \text{ kg}^{2}$$

$$\frac{\text{Diagenerative}}{1254} \text{ kg}^{2} \text{ kg}^{2}$$

$$\frac{\text{Se pide}}{1254} = \frac{100 \text{ kg} \cdot \text{m}}{3780 \text{ cm}^{3}} = \frac{100 \text{ kg}^{2}}{3780 \text{ cm}^{3}} = \frac{100 \text{ kg}^{3}}{37$$

.







#### 34 bis

#### Vigas de sección compuesta de materiales no homogéneos

A veces se utilizan materiales no homogéneos para formar lo que suele llamarse vigas de sección compuesta. Así puede combinarse la madera con el acero o el acero con el concreto. En la fig 1.6 bis se muestran algunas secciones com puestas típicas. En todas ellas debe lograrse que las superficies de contacto entre materiales distintos no presentan deslizamientos relativos.

Las secciones compuestas de materiales elásticos sometidos a flexión pueden analizarse con base en los principios fundamentales expuestos en las secciones an teriores. En ellos se basa el método de la sección transformada, que se expone en la sección 3.3 en relación con la investigación de esfuerzos en vigas de conlos creto reforzado, el tipo de sección compuesta más común. En ejemplos 3.3 y 3.4 se ilustra la aplicación del método a vigas de esta clase.



٩

#### 1.2.4 Flexión en vigas de materiales no lineales

Supóngase que en el ensaye a flexión de un elemento como el mostrado en lo fig 1.1 se miden en un instante dado la carga aplicada, P, la deformación unitaria en la fibra superior,  $\boldsymbol{\varepsilon}_{c}$ , y la deformación unitaria en la fibra inferior,  $\boldsymbol{\varepsilon}_{t}$ . (Existen instrumentos de laboratorio, tanto mecánicos como eléctricos, diseñados especial mente para medir deformaciones unitarias.) A partir de estos datos pueden calcularse el momento flexionante aplicado al elemento en la zona central, M = Pa (fig 1.1) y la curvatura de una sección transversal situada en dicha zona,  $\phi = (\boldsymbol{\varepsilon}_{c} + \boldsymbol{\varepsilon}_{t})/h -$ (fig 1.3). Si se repite el procedimiento para otras valores de la carga aplicada, se obtienen varios valores de M y  $\phi_{r}$  los cuales definen una gráfica como la mostrada en la fig 1.7, que recibe el nombre de <u>diagrama momento-curvatura</u>. Cada punto del diagrama corresponde a distintos valores de las deformaciones  $\boldsymbol{\varepsilon}_{c} \times \boldsymbol{\varepsilon}_{t}$ , lo cual se ha indicado con los diagramas de deformaciones unitarias mostrados en la figura.

Los diagramas momento-curvatura son importantes porque sirven para obtener diagramas momento-rotación y carga-deflexión, los cuales se utilizan en el diseño de elementos, como se mencionó en la sección 1.2.1 - . Además, un diagrama de este tipo indica cuál es el momento máximo que puede resistir la sección transversal de un elemento, como se ve en la fig 1.7. A continuación se presentan métodos para obtener diagramas momento-curvatura cuando se conocen los diagramas <u>es</u> fuerzo-deformación del material obtenidos en ensayes de tensión o compresión axial.



Supóngase, para fines de ilustración, que se trata de obtener el diagrama mo mento-curvatura de un elemento de sección rectangular, de 10 cm de ancho y 20 cm de altura, fabricado con un material cuya gráfica esfuerzo-deformación se mues tra en la fig 1.8. Un procedimiento para obtener el diagrama M-ø es el siguiente.

- a) Supóngase un valor de la deformación unitaria en la fibra superior,  $\boldsymbol{\varepsilon}_{c}$ , (fig 1.3-d) que esté comprendido en el rango de valores de la fig 1.8. Pa ra fines de ilustración, supóngase que se eligió el valor  $\boldsymbol{\varepsilon}_{cl} = 0.003$  mostrado en la fig 1.9-a.
- b) Supóngase un valor de la prafundidad del eje neutro, c<sub>1</sub>. En este ejmplo se eligió c<sub>1</sub> = 7.5 cm, como se muestra en la fig 1.9-a.
- c) Calcúlese, por triángulos semejantes o gráficamente, el valor de la deformación unitaria al nivel medio de cada una de las franjas en que se ha dividido la sección transversal (fig 1.9-a). Esto puede hacerse a partir de los valores de E<sub>C</sub> y C<sub>1</sub>, y de la distancia desde el centroide de la franja a la cara superior de la viga. Por ejemplo, el valor de la deformación unitaria al nivel medio de la franja inferior es:

$$\mathcal{E}_{c} = \mathcal{E}_{c_{1}} \frac{12.5 - 0.5 \times 1.25}{7.5} = \frac{0.003 \times 11.9}{7.5} = 0.00476$$

valor mostrado en la fig. 1.9-a.

Generalmente, es suficiente dividir en cinco o seis franjas la zona de – compresión, y en otro tanto, la zona de tensión.

- d) Para cada valor de las deformaciones unitarias de la fig 1.9-a, determinese el esfuerzo correspondiente en el diagrama esfuerzo-deformación del material mostrado en la fig 1.8. Los esfuerzos correspondientes se muestran en la fig 1.9-c. Por ejemplo, a la deformación de 0.00476 calculada en el inciso anterior, corresponde un esfuerzo de 310 kg/cm<sup>2</sup> en la gráfica de la fig 1.8. Como puede verse, determinan un diagrama de esfuerzos cuya forma es semejante a la del diagrama de la fig 1.8
- e) Calcúlense las fuerzas de compresión mostradas en la fig 1.9-d. Cada una de estas fuerzas es igual al esfuerzo promedio en la franja multiplica do por el peralte de la franja y por el ancho de la sección transversal "de la viga. Por ejemplo, la fuerza correspondiente a la tercera franja de la fig 1.9-d se calculó de la siguiente manera:

$$\frac{320 \times 1.25 \times 10}{1000} = 4.0 \text{ tor}$$

- f) Calcúlense las fuerzas C y T, fig 1.9-d, que son las resultantes de las fuer zas de compresión y tensión de todas las franjas.
- g) Compárense entre si las fuerzas C y T. Si son iguales, la sección transver sal de la viga está en equilibrio de fuerzas horizontales, y se pasa a cal cular el momento flexionante como se describe en el párrafo (h). Si no son iguales, como en el caso de la fig. 1.9, la sección transversal no es-

tá en equilibrio. Debe suponerse un nuevo valor de la profundidad del eje neutro, c<sub>1</sub>, y repetir el procedimiento desde el párrafo (b) cuantas veces sea necesario hasta que las fuerzas C y T sean iguales o, más correctamente, hasta que la diferencia entre las fuerzas C y T sea muy pequeña (menor del 5% del valor de la menor de las fuerzas, aproximadamente). En la fig 1.10 se muestra otro tanteo del mismo problema en el cual la diferencia entre las fuerzas C y T es suficientemente pequeña.

- h) Cuando la sección transversal esté en equilibrio, se calcula el momento flexionante, multiplicando cada una de las fuerzas de compresión y tensión en las franjas de la fig 1.10-d por su distancia al eje geométrico de la viga. Este cálculo se muestra en las figs 1.10-e y 1.10-f.
- i) Una vez que se haya encontrado la profundidad del eje neutro para la cual está en equilibrio la sección transversal de la viga, calcúlese la curvatura de la sección,  ${arphi}$ , dividiendo la deformación unitaria,  ${arepsilon_{
  m e}}$ , supuesta en el párrafo (a), entre la profundidad del eje neutro correspondiente al equili brio, c<sub>1</sub>. Por ejemplo, para el caso de la fig 1.10, la curvatura de la sección transversal es:

$$\phi = \frac{0.003}{9.5} = 0.000315 \text{ cm}^{-1}$$

El momento obtenido en la etapa (h) y la curvatura obtenida en la etapa (i) definen un punto del diagrama momento-curvatura de la fig 1.7. Pueden obtenerse otros puntos suponiendo otros valores de  $\pmb{\epsilon_c}$  en la etapa (a) del procedimiento descrito anteriormente, hasta tener un número suficiente para definir la forma del dia grama M - d.

En la fig 1.11 se muestra el diagrama momento curvatura obtenido de la mane ra anterior para la sección de 10 x 20 cm y el material con la gráfica esfuerzo deformación de la fig 1.8. Se muestran también los estados de deformaciones para los puntos con los que se definió el diagrama. El momento flexionante resistente de



39

f<sub>c</sub> (kg/cm²)

ĝ

200

20cm



Fig 1.9 Obtención de las fuerzas de compresión y tensión a partir de un diagrama de deformacion unitarias



Fia 1.10 Obtención del momento y la curvatura a partir de un diagrama de defor-



la sección transversal es de 3.3 ton-m

Pueden presentarse los tres siguientes casos de diagramas momento-curvatu\_ tura:

- a) El diagrama momento-curvatura presenta una rama descendente y un punto de momento máximo al inicarse esta rama. Este es el caso de la fig
   1.11 y se presenta esquemáticamente en la fig 1.12-a.
- b) Se alcanza la deformación unitaria máxima en compresión del material sin que se presente una rama descendente y sin que se alcance la deformación máxima en tensión del material. En este caso, el diagrama momento-curvatura y la distribución de deformaciones unitarias al alcan zarse la resistencio son como los mostrados en la fig 1.12-b.

El procedimiento numérico descrito en esta sección resulta sumamente laborioso para efectuarlo sin ayuda de computadora, ya que cada punto del diagrama requiere una serie de tanteos hasta lograr el equilibrio de la sección transversal. Sin embargo es relativamente sencillo escribir un programa de computadora para desarrollar los cálculos, y el procedimiento tiene la ventaja de ser completamen te general y aplicable cualquiera que sea la gráfica esfuerzo deformación del material. También puede generalizarse fácilmente a secciones no rectangulares. En este caso, cada una de las fuerzas parciales de compresión y tensión se obtiene multiplicando el esfuerzo promedio en la franja por el peralte de la franja y por el ancho de la sección transversal al nivel del centroide de la franja considerada.

Cuando la gráfica esfuerzo-deformación se puede definir por medio de una

ecuación sencilla, es posible seguir un procedimiento analítico para determinar el momento que puede soportar una sección. Esto fue lo que se hizo en el inc<u>i</u> so anterior con el caso particular de materiales de comportamiento lineal y elás tico. Se dedujo en esta sección la fórmula de la escuadría, que relacional el momento que actúa en una sección con sus características geométricas y los esfuerzos generados en ella por el momento dado. En el ejemplo 1.5 se presenta otro caso particular, el de un material elasto-plástico.

<u>Ejemplo 1.5.</u>- El material dada exhibe un comportamiento elasto-plástico tanto en compresión como en tensión. Sin embargo el esfuerzo y la deformación unitaria correspondientes a la rotura con distintos. Evidentemente rige la compre sión. Dada la simetría de la sección y dado que los modulos de elasticidad en compresión y en tensión son iguales, el eje neutro queda a la mitad del peralte de la sección. El diagrama de deformaciones unitarias será, entonces, el mos trado en el croquis y de él y del diagrama de esfuerzo-deformación se deduce la variación de esfuerzos indicada. El momento se obtiene por estótica y la cur vatura, a partir de la ecuación (1.6).





#### 1.2.5. Diagramas momento-rotación y corga-deflexion

En esta sección se presenta el uos de diagramas momento-curvatura, cuya obtención se describió en la sección anterior, para calcular analíticamente diagra mas momento-rotación y carga-deflexión.

Supóngase, para fines de ilustración, que se trata de determinar el diagra ma momento-rotación de una viga libremente apoyada como la mostrada en la fig 1.13. La sección transversal de la viga es constante en todo el claro, por lo que el diagrama momento-curvatura es el mismo para cualquier sección transversal.



Más adelante se indica cómo puede generalizarse el procedimiento para vigas cuya sección transversal varía a lo largo del claro. En la fig 1.14 se muestra el diagra-

ma momento-curvatura que se usará para calcular los diagramas M-& y P -A.

48



Fig 1.14 Diagrama momento-curvatura de la viga de la fig 1.13

Considérese ahora que el valor de la carga P es tal que el momento flexionante en la zona central tiene un valor M<sub>1</sub>, como se muestra en la fig 1.15b. En el diagra ma M- $\theta$  de la fig 1.14 se ve que la curvatura correspondiente a este momento es  $p'_1$ . Por lo tanto, si se traza un diagrama que muestre la distribución de curvaturas a lo largo de la viga, se tendrá una curvatura constante en esta zona (fig 1.15-c). Para obtener el diagrama de distribución de curvaturas en secciones situadas fuera de la zona central de la viga, se puede proceder de la siguiente manera. Se determina el momento en varias secciones de la viga. (Por ejemplo, en la sección 2.2 (fig 1.15-a), se tendrá un momento M<sub>2</sub>.) Después se encuentra la curvatura correspondiente a este momento en el diagrama de distribución de curvatura de la fig 1.14, la cual se traza como ordenada del diagrama de distribución de curvaturas de la fig 1.15-c. Repitiendo el procedimiento para otras secciones, par ejemplo la sección 3-3 de la fig 1.15-b, se obtiene un número suficiente de puntos para definir el diagrama de la fig 1.15-c. Una vez determinado el diagrama de distribución de curvaturas a lo largo de la viga, el siguiente problema es determinar las rotacio nes y deflexiones. Este problema puede resolverse por <u>integración</u> o por medio de los teoremas conocidos con el nombre de <u>teoremas área-momento</u>. En las secciones siguientes se describen estos métodos.



## 1.2.5.1 <u>Cálculo de pendientes y deflexiones por integración</u>. Ecuación de la elástica y relaciones fundamentales de la teoría de flexión

50

En los textos elementales de cálculo diferencial se demuestra que el recíproco de la curvatura, que se conoce con el nombre de <u>radio de curvatura</u>,  $\rho$ , de una curva cualquiera, se puede expresar con la siguiente ecuación:

$$\rho = \frac{1}{\not p} = \frac{\left[1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2\right]}{\frac{d^2y}{dx^2}}$$
(1.15)

El término dy/dx en la ecuación anterior es la pendiente de la curva. Debido a que en el caso de vigas las pendientes son pequeñas, el valor de  $(dy/dx)^2$  es despreciable, y el numerador de la ecuación anterior se puede considerar igual a la unidad. Por lo tanto,

$$\phi = \frac{d^2 \gamma}{dx^2}$$
(1.16)

A partir de esta ecuación se pueden obtener las pendientes de la viga deformada, dy/dx, y las deflexiones, y, par integración. Integrando una vez se obtiene las pendientes

$$\frac{d\gamma}{dx} = \int \phi dx + C_3 \qquad (1.17)$$

e integrando dos veces se obtienen las deflexiones

$$y = \iint \phi dx^2 + C_3 x + C_4$$
 (1.18)

donde  $C_3$  y  $C_4$  son constantes de integración que se determinan de las condiciones de borde de la viga como se muestra en los ejemplos.

Una vez conocidas las pendientes dy/dx, puede calcularse la rotación entre dos secciones cualesquiera como la diferencia de pendientes entre dichas sec ciones. Por ejemplo, la rotación total entre los dos extremos de una viga (fig 1.1) es la diferencia de las pendientes en los extremos. En adelante, la rotación entre dos secciones cualesquiera a y b se denominará  $\Delta \Theta_{ab}$ , y la rotación entre una sección cualesquiera a y una sección que permanece en un plano vertical se denominará  $\Theta_a$ . El valor de  $\hat{\Phi}_a$  será, par consiguiente, igual a la pendiente en la sección a. El procedimiento de determinación de rotaciones y de flexiones descrito es práctico únicamente cuando la curvatura  $\varphi$  se puede expresar matemáticamente por medio de una ecuación sencilla, como en el caso de materiales elásticos en los que  $\varphi' = |M/EI|$  (ec 1.14). Sustituyendo este valor de  $\varphi'$  en la ecuación 1.16 se obtiene

$$\frac{d^2 \chi}{d\chi^2} = \left| \frac{M}{EI} \right|$$
(1.19)

La ecuación 1.14 se obtuvo en la sección 1.2.3 en términos del valor absoluto de la curvatura ya que no se hizo ninguna consideración sobre el signo de la curvatura. Es conveniente definir ahora dicho signo. De acuerdo con la convención de ejes adoptada, o sea, el eje Xhacia la derecha yel eje Yhacia abajo, una



viga deformada como en la fig 1.16 con la concavidad hacia arriba tiene curvatu ra negativa ya que la pendiente de la curva disminuye al avanzar en la dirección positiva del eje X. Ahora bien, el momento flexionante asociado a una deformación como la mostrada en la fig 1.16 es positivo, ya que produce acortamientos en las fibras superiores y alargamientos en las fibras inferiores (fig 1.5). Por lo tan to, a un momento pasitivo corresponde una curvatura negativa y las ecs 1.14 y -1.19 quedan en la forma

$$\frac{d^2 r}{dx^2} = \varphi = -\frac{M}{EI} \qquad (1.20)$$

Esta ecuación se conoce con el nombre de <u>ecuación de la elástica</u>, ya que la forma de la viga deformada recibe el nombre de elástica cuando el material es elástico y lineal.

Sustituyendo el valor de  $\phi' = -M/EI$  en las ecuaciones 1.17 y 1.18 se obtiene:

$$\frac{dy}{dx} = -\int \frac{M}{EI} dx + C_3 \qquad (1.21)$$

$$Y = \int \frac{dy}{dx} dx = -\iint \frac{M}{EI} dx^{2} + C_{3}\chi + C_{4} \quad (1.22)$$

Las ecuaciones 1.21 y 1.22 indican que las pendientes y las deflexiones pueden ob tenerse mediante un proceso de integración a partir de los momentos. Los momentos, a su vez, pueden obtenerse, también por integración, a partir de las cargas. En efecto, según se estudio en los cursos de Mecánica Analítica, existen las siguientes relaciones entre carga aplicada, w, fuerza cortante, V, y momento flexionante, M:

$$V = \frac{dM}{dx}$$
(1.23)

$$\mu r = -\frac{dV}{dx}$$
(1.24)

La convención de signos para fuerza cortante que se utiliza aquí consiste en considerar que en las vigas la fuerza cortante es positiva cuando las fuerzas cortantes que actuan en los extremos de un tramo producen un giro en el sentido de las manecillas del reloj (Apéndice B). Por lo tanto la ecuación 1.24 tiene signo negativo, porque, de acuerdo con la convención de signos para cortantes, para una carga hacia abajo, que es positiva, la fuerza cortante disminuye al aumentar x.

Derivando la ecuación 1.23 y sustituyendo en la 1.24 resulta

$$\mu = -\frac{d^2 M}{d\chi^2}$$
(1.25)

Según estas ecuaciones, la fuerza cortante y el momento flexionante se pueden obtener por integración de las ecuaciones 1.24 y 1.25 de la siguiente manera:

$$V = -\int w d\gamma + C, \qquad (1.26)$$

$$M = -\iint w d\chi^{2} + C_{1}\chi + C_{2}$$
(1.27)

Las constantes C<sub>1</sub> y C<sub>2</sub> son diferentes de las constantes C<sub>3</sub> y C<sub>4</sub>, y se obtienen también de las condiciones de borde como se muestra en los ejemplos.

En la fig 1.17 se resumen las ecuaciones obtenidas en esta sección, rela



Fig 1.17 Relaciones entre carga, fuerza cortante, momento flexionante, pendiente y deflexion para una viga de material homogéneo y elastico. cionándolas con una viga homogénea y elástica libremente apoyada. En el lado izquierdo de la figura se muestra la forma en que puede obtenerse la fuerza cortante V, por integración de la carga, w (ec 1.26); el momento, M, por integración de la fuerza cartante, V; la pendiente dy/dx, que según la notación adoptada puede expresarse como  $\theta_i$ , por integración de las curvaturas M/EI; y la deflexión, y, por integración de las pendientes. En el lado derecho de la figura se muestra, de abajo hacia arriba, la forma de obtener la pendiente,  $\theta_i$ , el momento, M, la fuerza cortante, V, y la carga, W, por derivación sucesiva. Las relaciones del lado dere cho se obtienen por derivación de las relaciones del lado izquierdo.

En el Ejemplo 1.6 se muestra la obtención de las pendientes y de las deflexiones de una viga por integración. En este ejemplo, el momento M se calculó de la manera convencional, pero pudo obtenerse también por integración usando las ecuaciones 1.26 y 1.27. Esto se ilustra en el ejemplo 1.7.

1.2.5.2 Cálculo de pendientes y deflexiones mediante el principio de la viga con-

### jugada

Si se comporan las ecuaciones 1.21 y 1.22 con las ecuaciones 1.26 y 1.27 se puede establecer una similitud entre el cálculo de pendientes y el cálculo de fuerzas cortantes, y entre el cálculo de deflexiones y el cálculo de momentos flexionantes. En efecto, si la carga w se sustituye por el valor de M/EI, o por <u>(absoluto</u>) el valor de las curvaturas o pora el caso general de vigas de comportamiento no lineal, y las condiciones de borde de la viga se transforman pora que las constantes C<sub>1</sub> y C<sub>2</sub> resulten iguales a las constantes C<sub>3</sub> y C<sub>4</sub>, el cálculo de pendientes y deflexiones se transforma en un cálculo de fuerzas cortantes y momentos flexionantes. Esta transformación se conoce con el nombre de <u>principio de la viga conju-</u> gada y se puede expresar de la siguiente manera:

"Si se obtiene el diagrama de curvaturas, o de valores7de M/El para vi gas de comportamiento lineal, y se considera que las curvaturas son cargas, las fuerzas cortantes obtenidas son en realidad las pendientes de la viga, y los momen





EJEMPLO (...) (Continuación) 3  
Obtención de explexiones  
paro colonio de pendientes  
y deflexiones  
Sustituyendo (a) en la ec (1.20)  
e integrando dos vaces:  
El din = - 
$$\frac{W_0 l}{b} + \frac{W_0}{bl} + \frac{N}{bl} + \frac{N}{b}$$
  
El din = -  $\frac{W_0 l n^2}{12} + \frac{W_0}{24l} + \frac{N}{c} + \frac{N}{c}$   
El  $\frac{d m}{d n} = -\frac{W_0 l n^2}{12} + \frac{W_0}{24l} + \frac{N}{c} + \frac{C_3}{c}$   
El  $\frac{d m}{d n} = -\frac{W_0 l n^2}{3b} + \frac{W_0}{120l} + \frac{S}{c} + \frac{C_3}{c} + \frac{C_4}{c}$   
Calculo de constantes:  
Si  $M = 0$ ,  $M = 0$   
 $0 = -\frac{W_0 l^4}{3b} + \frac{W_0}{120l} + \frac{S}{c} + \frac{C_3}{c}$   
 $\therefore C_3 = + \frac{7W_0 l^3}{3b0}$ 

EJEMPLO (16) (Continuación) 4  
Suestituyendo los valores de  
las constantes, se obtiene:  
a) Para cálculo de pendientes:  
  
EI du = + Word - Wold 2 + 7Nral<sup>3</sup>  
b) Para cálculo de deflexiones:  
  
EI y = + Word - Wold 3 + 7Nral<sup>3</sup>  
b) Para cálculo de deflexiones:  
  
EI y = + Word - Wold 3 + 7Nral<sup>3</sup>  
c) Cálculo de la flecha maíxima  
La flecha es maíxima cuanto  
dH = 0  
Su stituyendo en la ecuación de la  
pendiente:  

$$0 = \frac{Word - Wold 2}{24l} - \frac{Wold 2}{12} + \frac{7Wol 3}{360}$$

-

.

$$\frac{\text{ETEMPLO}}{\text{ETEMPLO}} \bigoplus (\text{Continuacion}) \qquad \text{S}$$

$$\frac{\text{ETEMPLO}}{\text{Simplifiendoy}} \bigoplus (\text{Continuacion}) \qquad \text{S}$$

$$\frac{\text{ETEMPLO}}{\text{Simplifiendoy}} \bigoplus (\text{Continuacion}) \qquad \text{S}$$

$$\frac{\text{ETEMPLO}}{\text{Simplifiendoy}} \bigoplus (\text{Continuacion}) \qquad \text{S}$$

$$\frac{\text{Simplifiendoy}}{\text{Simplifiendoy}} \bigoplus (\text{Continuacion}) \qquad \text{S}$$

$$\frac{\text{Simplifiendoy}}{\text{Simplifiendoy}} \bigoplus (\text{Simplifiendoy}) \qquad \text{S}$$

$$\frac{\text{Simplifiendoy}}{\text{S}}$$

$$\frac{\text{Simplif$$

$$EJEMPLO (T) (Continuación) 2$$

$$\Theta = \frac{dw}{dk} = -\int \frac{H}{EI} d\mu + C_3$$

$$\Theta = -\int \frac{L}{EI} \left( -\frac{w \eta^2}{2} + C_1 \mu + C_2 \right) d\mu + C_3$$

$$\Theta = \frac{L}{EI} \left( \frac{w \eta^2}{6} - \frac{C_1 \eta^2}{2} - C_2 \eta \right) + C_3 (3)$$

$$Ecuación de la pendiente
$$\eta = \int \Theta d\mu + C_4$$

$$\eta = \int \left[ \frac{L}{EI} \left( \frac{w \eta^4}{L} - \frac{C_1 \eta^2}{2} - C_1 \eta \right) + C_3 \right] d\mu + C_4$$

$$\eta = \int \left[ \frac{L}{EI} \left( \frac{w \eta^4}{L} - \frac{C_1 \eta^2}{2} - C_1 \eta \right) + C_3 \eta + C_4 \right] d\mu$$

$$Ecuación de la defleción (elástica)$$

$$Calculo de constantes$$

$$\frac{Para \eta = v}{2}$$

$$V = \frac{w t}{2}$$$$

ETEMPLO (1) (continucción)  
De (D):  

$$\frac{wt}{2} = o + C_1 \quad ; \quad C_1 = \frac{wt}{2}$$
M20  
De (2):  

$$o = o + o + C_2 \quad ; \quad C_2 = o$$

$$M = o$$

$$De (2):$$

$$o = \frac{1}{EL} \begin{pmatrix} t^{(0)}(o - o - 0) + o + C_A \\ \hline C_A = o \end{pmatrix}$$

$$Para \quad N = l$$

$$M = o$$

$$o = \frac{1}{EL} \left( + \frac{wt}{2A} - \frac{wt}{2} \frac{1^3}{6} \right) + C_3 l + o$$

$$C_3 = \frac{1}{EL} \left( - \frac{wt}{2A} + \frac{wt}{12} \right) \begin{bmatrix} C_3 = + \frac{wt}{2} \frac{1^3}{4} \end{bmatrix}$$



tos flexionantes son en realidad las deflexiones de la viga. La viga cargada con el diagrama de curvaturas recibe el nombre de viga conjugada".

Para que las constantes  $C_1$  y  $C_2$  se transformen en las constantes  $C_3$  y  $C_4$ , es necesario, por lo general, modificar las condiciones de apoyo de la viga original. En la fig 1.18, cuyo uso se ilustra en el ejemplo 1,8, se muestran las condi



# ig. 1.18 Vigasconjugadas correspondientes a diversas vigas reales

ciones de apoyo de las vigas conjugadas para diferentes condiciones de apoyo de las vigas originales. Las condiciones de apoyo de las vigas conjugadas se obtienen parinspección de las deflexiones y pendientes en los extremos de las vigas originales. Por ejemplo, en el voladizo del caso (b), el extremo de la viga conjugada debe ser un extremo libre ya que al ser nulas la deflexión y la pendiente en la viga original, no pueden existir ni momento ni fuerza cor tante en la viga conjugada. Por otra parte, el extremo derecho de la viga conjugada debe tener tanto momento como fuerza cortante ya que en la viga original existen deflexión y pendiente en dicho extremo. Por lo tanto, el extremo derecho es un empotramiento en la viga conjugada.

En el ejemplo 1.8 se aplica el método de la viga conjugada a la determinación de la flecha en el extremo de un voladizo. Las condiciones de apoyo que deben considerarse en la viga conjugada pueden apreciarse en la fig 1.18. De acuerdo con las convenciones de signos que se han estado util<u>i</u> zando, el momento de la viga real es negativo, la carga que actúa sobre la viga conjugada es negativa y el momento producido por esta será positivo ya que origina compresiones en la fibra superior y tensiones en la fibra inferior. Por lo tanto, las deflexiones, que son iguales a los momentos de la viga con jugada, serán también positivas, es decir hacia abajo.


# 1.2.5.3 Cálculo de pendientes y deflexiones por los teoremas óreo-momento\*

Supóngase que la distribución de curvaturas a lo largo de una viga sigue una ley cualquiera como la mostrada en la fig 1.19-a y considérese un segmento de viga de longitud, dx, en el que la curvatura tiene el valor  $\phi$ . De acuerdo con la ecuación (1.2) la rotación  $\Delta \Theta$  entre dos secciones de una vigo separadas una distancia  $\Delta x$  se puede calcular con la ecuación

$$\Delta \Theta = \phi \Delta S$$

Tomando límites cuando  $\Delta x$  tiende a cero y considerando que la longitud del arco  $\Delta s$  es prácticamente igual a la longitud de la cuerda  $\Delta x$ , por ser las deformaci<u>o</u> nes pequeñas, se obtiene

$$d\Theta = \phi d\chi \qquad (1.28)$$

El término ¢dx representa el área rayada de la fig 1.19-a. Si se desea calcular la rotación entre dos secciones cualesquiera A-A y B-B (fig 1.19-a), basta integrar la ecuación (1.28) entre las secciones A-A y B-B,

$$\Theta_{AB} = \int_{0}^{1} \phi \, d\phi \qquad (1.29)$$

Esta integral representa el área del diagrama de distribución de curvaturas entre las secciones consideradas.

La ecuación (1.29) es la expresión matemática del primer teorema área – momento, que establece que: La rotación entre dos secciones de una viga es igual al área del diagrama de curvaturas entre las secciones consideradas.

La integración de la ecuación (1,29) resulta práctica cuando la distribu-

\*Estos teoremas se conocen también con el nombre de teoremo de Mahr o teoremas de Greene, por haber sido desarrollados independientemente en la misma época por los Profesores Otto Mohr y Charles E. Greene. ción de curvaturas se puede representar con una expresión matemática sencilla o cuando dicha distribución es constante, por ejemplo, en los materiales de comportamiento elástico lineal. Si no es así, resulta conveniente un procedimiento numérico que consiste en dividir el diagrama de distribución de curvaturas en segmentos de longitud finita  $\Delta \times$  (fig 1.20-a) y calcular el área por integración numérica, o sea,

$$\Theta_{AB} = \sum_{i=1}^{m} \phi_i \Delta \chi \tag{1.30}$$



Fig 1.19 Relaciones entre curvatura, rotación y desplazamiento lineal.

En este caso las rotaciones se concentran en los puntos centrales de cada intervalo como se muestra en la fig 1.20-c.

71

El segundo teorema área-momento permite calcular el desplazamiento lineal de una sección de la viga respecto a otra sección. Si se multiplica el ángulo d $\theta$  por la distancia del segmento dx a la sección A-A, se obtiene el desplazamiento dt, fig 1.19-b, entre los extremos del segmento diferencial,

$$dt = \gamma d\Theta \qquad (1.31)$$



Fig 1.20 Discretización del diagrama de curvaturas

Esta ecuación es válida únicamente para desplazamientos pequeños ya que se considera que el triángulo MNO es rectángulo, a pesar de que en rigor no lo es. Las deformaciones y curvaturas de elementos reales son lo suficientemente pequeñas para aceptar esta simplificación.

Sustituyendo el valor de d0 dado por la ecuación (1.28),

$$dt = \chi \phi d\chi \qquad (1.32)$$

El desplazamiento diferencial dt es producido únicamente por las curvaturas del segmento dx. El desplazamiento producido por el diagrama total de curvaturas entre las secciones A-A y B-B es:

$$t_{AB} = \int_{0}^{1} \chi \not p \, d\chi \tag{1.33}$$





Esta integral es la expresión matemática del segundo teorema área-momento que establece que: El desplazamiento lineal de un punto del eje de una viga con respecto a la tangente que pasa por otro punto es igual al momento de primer orden del área del diagrama de curvaturas comprendido entre los dos puntos con respecto al primer punto. Obsérvese que no siempre el desplazamiento lineal es igual a la deflexión o flecha de la viga. Por ejemplo, el desplazamiento t<sub>AB</sub> del punto A con respecto a la tangente que pasa por B en la fig 1.21-a no es la deflexión del punto, mientras que en la fig 1.21-b sí lo es, por ser horizontal la tangente al punto B. En los ejemplos se indica cómo pueden calcularse las deflexiones a partir de los desplazamientos lineales cuando no son iguales ambas cantidades.

El cálculo de desplazamientos también puede hacerse por el procedimiento nu mérico descrito para el caso de rotaciones (fig 1.20). La integral de la ecuación 1.33 se sustituye por

$$t_{AB} = \sum_{i=1}^{M} \varkappa_{i} \phi_{i} \Delta \varkappa \qquad (1.34)$$

En la aplicación de los teoremas de área-momento se requieren las áreas y los momentos de primer orden. Para facilitar los cálculos correspondientes, se presentan en el apéndice A las áreas y centroides de los diagramas de curvatura más comunes.

<u>Convención de signos</u>. Los teoremas área-momento permiten obtener la rotación de una sección respecto a otra y el desplazamiento lineal de una sección respecto a la tangente que pasa por otra sección. Es conveniente establecer y observar cuidadosamente el signo tanto de la rotación como del desplazamiento lineal. Siguien do las convenciones de la sección 1.2.2, se establecen los siguientes criterios.

Las curvaturas,  $\varphi'$ , de una sección transversal dada se consideran con el signo contrario al del momento flexionante en dicha sección. Puede haber, por lo ta<u>n</u> to, curvaturas positivas (cuando la viga deformada es cóncava vista por abajo) y negativas (cuando la viga deformada es cóncava vista por arriba) — — — — como se indica en la fig 1.22-a. El punto en que la curvatura cambia de sig no corresponde, por lo tanto, al punto de momento flexionante nulo; dicho pu<u>n</u> to recibe el nombre de punto de inflexión.





La rotación relativa de una sección B con respecto a una sección A, que se representa como  $\theta_{BA'}$  es negativa si el ángulo medido de la tangente en A, a la tangente en B tiene el sentido contrario al movimiento de las agujas de un reloj, tal como el ángulo  $\theta_{BA}$  de la fig 1.22-b. La rotación relativa es positi va en caso contrario, como la rotación  $\theta_{DC}$  mostrada en la fig 1.22-b.

El desplazamiento lineal de un punto A respecto a la tangente que pasa – por otro punto B,  $t_{AB^1}$  es negativo si el punto A queda arriba de la tangente – que pasa por el punto B, como el desplazamiento lineal  $t_{AB}$  de la fig 1.22-b y es positivo en caso contrario, como el desplazamiento  $t_{DC}$  de la misma figu75

#### Generalización a vigas de sección variable

En la sección anterior se ha supuesto que el diagrama momento-curvatura es el mismo para todas las secciones transversales de la viga, por lo que se ha podido obtener la distribución de curvaturas a lo largo del elemento directamente del diagrama de momento flexionante y del diagrama momento-curvatura.

En vigas de sección variable, sucede que no todas las secciones transversales de la viga tienen el mismo diagrama momento-curvatura. Por ejemplo, en la viga de la fig 1.23-a, las secciones transversales comprendidas entre B-B y B'-B' tienen el diagrama momento-curvatura mostrado en la fig 1.24-a, mientras que las secciones comprendidas entre A-A y B-B y entre A'-A' y B'-B', tienen el diagrama momento-curvatura mostrado en la fig 1.24-b. En este casa, las curvaturas correspondientes a los momentos mostrados en la fig 1.23-b se localizan en el diagrama  $M-\phi'$  de la fig 1.24-a para las secciones comprendidas entre B-B y B'-B', y en el diagrama  $M-\phi'$  de la fig 1.24-b para las secciones comprendidas entre A-A y B-B, y entre B'-B' y A'-A'. De esta manera se obtiene la distribución de curvaturas mos trada en la fig 1.23-c. Obsérvese que en las secciones B-B y B'-B', en que la sección transversal cambia bruscamente, se tienen dos curvaturas; una de ellas corresponde al diagrama  $M-\phi'$  de la fig 1.24-a y la otra el diagrama  $M-\phi'$  de la fig 1.24-b.

Una vez obtenido el diagrama de distribución de curvaturas a lo largo de la viga, pueden obtenerse las rotaciones y deflexiones aplicando los teoremas áreamomento de la misma manera que en el caso de vigas de sección constante. Unicamente hay que observar que el proceso de integración se debe hacer por zonas en que la curvatura sea función continua. Por ejemplo, en el caso de la fig 1.23 no se puede integrar a lo largo de toda la viga sino que es necesario hacerlo entre las secciones A-A y B-B, después entre las secciones B-B y C-C, así sucesiva mente.

En los ejemplos 1.9, 1.10 y 1.11 se ilustra la aplicación de los teoremas área-momento.



Fig 1.23 Diagrama de curvaturasen viga de sección variable



Ejemplo 1.9.- En este ejemplo se desea calcular la pendiente que tiene en el apoyo A el eje deformado de la viga, así como la deflexión que alcanza ésta al centro del claro. Sabiendo que el diagrama de momento flexionante para una viga libremente apoyada y con carga uniformemente distribuida es una parábola con el valor máximo de  $\frac{wl}{B}$ , se puede determinar el diagrama de curvaturas, el cual por definición es igual el momento flexionante, con signo negativo, dividido entre la rigidez, El. Debido a la simetría de la viga, la tangente al eje deforma do de la misma al centro del claro resulta horizontal. Conocida la pendiente en el punto B, se puede conocer la pendiente en cualquier otro punto de la viga em pleando la expresión  $\theta_{B}=\theta_{A} + \theta_{BA}$ , siendo B un punto situado a la derecha del punto A. Como el área del diagrama de curvaturas es negativa, por el primer teo rema área-momento, el incremento  $\theta_{BA}$  resulta negativo. El signo encontrado concuerda con el sentido del giro de la pendiente en A a la pendiente en B, que es contrario a las manecillas del reloj. De la expresión antes señalada se obtiene que la pendiente en A es positiva, siendo el valor de ésta  $\frac{w}{24E1}$ .

La deflexión al centro del claro se puede encontrar aplicando el segundo teorema área-momento.La desviación tangencial de A respecto a B, t<sub>AB</sub>, en este caso resulta igual a la deflexión de la viga, BB', e igual al área de la mitad de la parábola  $\left(-\frac{2}{3}, \frac{wl}{gEI}, \frac{l}{2}\right)$ , multiplicada por la distancia del centroide de esta área a la vertical que pasa por A  $\left(\frac{5}{8}, \frac{l}{2}\right)$ .

Como se puede observar la desviación tangencial resulta negativa, lo cual concuerda con lo indicado en el diagrama.

<u>Ejemplo 1.10.</u> - Con este ejemplo se ilustra la aplicación de los teoremas área-momento a vigas de sección variable. Debido a que el diagrama de curvaturas es igual al de momento, con signo negativo, dividido entre El, y siendo I varia ble a lo largo de la viga, el diagrama de curvaturas tendrá variaciones bruscas al cambiar I de valor.

En el problema se pide encontrar el gira, o cambio de pendiente, del eje deformado de







EJEMPLO (ID) (Continueción) 5  
Calculo de la defleción manime  

$$\frac{1}{2} \begin{pmatrix} 2.44R_{h} \\ \hline EI \\ \hline EI \\ \hline est \\ est \\ \hline est \\ est \\ \hline est \\ est \\ \hline est \\ \hline est \\ \hline est \\ \hline est \\ est \\ est \\ \hline est \\ e$$

la viga al pasar del punto A al C. Por el primer teorema area-momento, este gi ro es igual al área del diagrama de curvatura comprendida entre las dos secciones,  $-\frac{7}{8} \frac{Pa^2}{EI}$ . El signo negativo de este giro concuerda con el sentido marca do en el diagrama, contrario a las manecillas del reloj, al girar la tangente en A a la tangente en C.

La flecha máxima se presenta donde la pendiente al eje deformado es nula. Para determinar su localización es necesario conocer la pendiente en un punto – cualquiera de la viga. En el ejempla se escogió el apoyo B cuya pendiente será  $\theta_{B} = \frac{t_{AB}}{4a} = -\frac{19 Pa^{2}}{48 EI}$ . El signo negativo de la pendiente concuerda con la dirección de los ejes. Suponiendo que la flecha máxima se presenta en el punto D, la pendiente en este punto,  $\theta_{D^{1}}$  debe ser igual a cero y la relación  $\theta_{B} = \theta_{D} + \theta_{BD}$  también debe cumplirse. Siendo  $\theta_{D} = 0$ , luego  $\theta_{B} = \theta_{BD}$ . Pero  $\theta_{BD}$ , por el primer teorema a.rea-momento, será igual al área del diagrama de cur vatura comprendido entre D y B, por lo que para determinar la posición de la fle cha máxima es necesario determinar el valor de z que hace el área del diagrama de curvatura igual al giro en B, resultando z = 1.64 a.

La deflexión máxima será igual a la distancia DD', la cual puede obtenerse restando a la distancia D'D" el valor DD" que es la desviación tangencial  $t_{DB}$ . La distancia D'D" puede encontrarse por triángulos semejantes ya que la desviación tangencial  $t_{AB}$  se conoce.

La desviación tangencial t<sub>DB</sub> se encuentra aplicando el segundo teorema areamomento resultando igual a -0.506  $\frac{Pa^3}{EL}$ ; el signo negativo concuerda con el sentido de la desviación tangencial encontrada. La deflexión máxima resulta ser igual a 0.539  $\frac{Pa^3}{EL}$ . Esta deflexión se dedujo de consideraciones geo métricas, por lo que no se tomó en cuenta el signo negativo de las desviaciones tangenciales. <u>Ejemplo 1.11.</u>- Con este ejemplo se ilustra la forma de calcular las pendientes y las deflexiones de una viga, cuando el eje deformado de la misma presenta doble curvatura. El diagrama de curvaturas se encuentra dividiendo el valor de los momentos, con signos cambiados, entre El. Cuando la curvatura es positiva, el eje deformado debe ser cóncavo visto por abajo, mientras que cuando es negativa, debe ser cóncavo visto por arriba; donde la curvatura es nula habrá un punto de inflexión.

Tomando en cuenta los criterios antes expuestos se puede suponer un eje de formado como el correspondiente a la primera hipótesis de configuración. La deflexión en A se puede estimar como A A'= A A" - A' A". El valor de A' A" se pue de determinar si se conoce la desviación tangencial t<sub>CR</sub>, la cual se puede calcular aplicando el segundo teorema área-momento, resultando igual a -  $\frac{405}{151}$ . El signo negativo de esta desviación tangencial indica que debe estar en dirección con traria a la del eje Y, por lo que la configuración del eje deformado supuesta no es correcta. Para hacer coincidir el signo negativo con la dirección de la desviación tangencial es necesario adoptar una configuración como la mostrada en la segunda hipótesis. En este caso la deflexión del punto A resulta ser A A' = A' A" + A A". El valor de A'A" se determina por triángulos semejantes, una vez conocido el valor de t<sub>CB</sub>. A A" resulta ser la desviación tangencial t<sub>AB</sub>, la cual se encuentra aplicando el segundo teorema área-momento. El signo positivo de esta desviación tan gencial concuerda con la dirección encontrada que es la misma que la del eje Y. Sumando los valores se encuentra que la deflexión en A es igual a  $\frac{160}{ET}$  y sabiendo que El es igual para esta viga a 2239 t-m<sup>2</sup> la flecha resulta de 7 cm.

La pendiente en A se puede encontrar si se conoce la pendiente en cualquier otro punto de la viga, aplicando la ecuación  $\theta_A = \theta_B + \theta_{AB}$ . Para esta viga la pendiente es 1.25° respecto a la horizontal.

Para calcular la flecha máxima se necesita determinar primero el lugar donde la pendiente es nula. Esto puede hacerse partiendo de la ecuación  $\theta_D=\theta_A + \theta_{DA}$ , donde  $\theta_D=0$ ,  $\theta_A$  es un valor ya conocido y  $\theta_{DA}$  se expresa en función de x, la distancia desde el punto de inflexión a la sección buscada, donde la pendiente es nula. Resulta una ecuación de segundo grado en x, cuya solución es 3.61 m.

El cálculo de la deflexión se efectúa teniendo en cuenta que la deflexión máxima será igual a la desviación tangencial  $t_{BD}$ , ya que la tangente que pasa por D es horizontal.

DEFLEXIONES DE UNA VIGA SOMETIDA A DOS CARGAS CONCENTRADAS, POR AREA-MOMENTO
DATOS B loton 20ton VigaI-12, pesado I = 11194 cm <sup>4</sup> J = 11194 cm <sup>4</sup> J = 11194 cm <sup>4</sup> J = 11194 cm <sup>4</sup> J = 2239 ton-m <sup>2</sup> V2.5 ton 12.5 ton Se pide: a) Encontrar la pendiente y la deflexión en el punto de imflexión. b) Encontrar la deflexión máxima.
$\frac{SOLUCION}{Mumiembs} \xrightarrow{\chi} \\ H \xrightarrow{(+)} \\ B \xrightarrow{(-)} A (punto de \\ 7.5 ton-m \\ 1.5 ton-m \\ 3 \\ 1 \\ 5 \\ m \\ 3 \\ 1 \\ 1 \\ 5 \\ m \\ 3 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1 \\ 1$



EJEMPLO (1) (Continuación) La desviación tangencial resultó de sentido contrario al supresto, por la que debe ensayarse otra 2ª hipótosis ►X tcn Flecha en A = A'A" + A"A  $AA' = t_{AB} = \frac{7.5}{ET} + \frac{4}{2} \times \frac{5}{3} = \frac{25}{ET}$ (Ver calculo 1ª-hipóteris.) A'A' = 405 EI Flecha en A =  $\frac{405}{2EI} + \frac{25}{EI} = \frac{160}{EI}$  $=\frac{160}{1739}=0.07$  m Flecha en A = 0.07m

$$\frac{\text{EJEMPLO}}{\text{t}} = \frac{1}{2} \left( \frac{7.5}{\text{ET}} \times 4 \times \frac{7}{3} - \frac{1}{2} \times \frac{27}{\text{ET}} \times 3.61 \times 6.41 \right)$$
$$= \frac{35}{\text{EL}} - \frac{312}{\text{EL}} = -\frac{277}{\text{EL}} = -\frac{277}{2739}$$
$$\frac{\text{Flechen mersionar = 0.124 mersion}}{\text{Flechen mersionar = 0.124 mersion}}$$

# 1.3 TEORIA DE FUERZA CORTANTE

## 1.3.1 Conceptos introductorios

En esta sección se estudia el efecto de la fuerza cortante sobre vigas. En estos elementos estructurales, los esfuerzos producidos por la fuerza cortante, llamados esfuerzos cortantes, se presentan casi siempre acompañados por los esfuerzos normales – producidos por el momento flexionante. La combinación de esfuerzos cortantes y esde fuerzos normales causa condiciones críticas esfuerzos, que se estudian en la sección 1.5. En esta sección se analiza únicamente el efecto de los esfuerzos cortantes, sin considerar su interacción con esfuerzos normales. Generalmente se acostumbra dimen sionar las vigas sin considerar dicha interacción, que suele ser poco significativa.

Existen elementos estructurales como los remaches, tornillos, pernos, etc, en los que actúan únicamente esfuerzos cortantes, o en los que los esfuerzos normales son despreciables. Estos esfuerzos cortantes se denominan directos y se estudian en la sección 1.3.2.







Son muy frecuentes los casos en que las fuerzas cortantes se transmiten de una parte de un cuerpo a otra, ya sea directamente o a través de pernos o remaches como se muestra en la fig 1.25. Para determinar los esfuerzos que se presentan en los planos de transmisión, se pueden hacer secciones en los planos de contacto y analizar el equilibrio del cuerpo libre resultante. En algunos casos, como el <u>a y el b</u>, el hecho de que las fuerzas no sean colineales conduce a la presencia de un momento no equilibrado Pe, suficientemente pequeño para ser despreciado.

En todos los casos, las fuerzas son transmitidas a través de las superficies del elemento que mantiene unidas a las piezas. Suponiendo que los esfuerzos que actúan en los planos de corte se distribuyen uniformemente, se puede obtener el valor de los esfuerzos por medio de la expresión

$$N = \frac{P}{\Delta}$$
(1.35)

en la que v, es el esfuerzo cortante. P es la fuerza total que actúa paralelamente y a través del corte y A es el área de la sección transversal del elemento cortado.

Nótese que en el caso de la fig 1.25-c, hay dos secciones del permo que resisten la fuerza cortante, por lo que cada sección resistirá la mitad de la fuerza cortante total.

En los ejemplos 1.12 y 1.13 se ilustra el dimensionamiento de elementos en que el esfuerzo cortante directo puede ser crítico.

P  

$$t_1$$
  
 $t_1$   
 $t_2$   
 $t_1$   
 $t_2$   
 $p'esiones$   
 $placor
sobre peimos$   
 $t_1$   
 $t_2$   
 $p'esiones$   
 $placor
 $placor$   
 $properimos$   
 $prope$$ 

(د )



<u>Ejemplo 1.12.</u> – La placa que se **desea** dimensionar está colocada sobre un agujero de diámetro ligeramente mayor Y de la pieza cilíndrica a través de la cual se aplica la carga P. La pieza cilíndrica tenderá a perforar la placa originan do esfuerzos contantes directos en ésta. La superficie en que actuan éstos esfuerzas será igual al espesor de la placa por la circunferencia de la pieza cilíndrica.

El espesor requerido se determina considerando el equilibrio del cuerpo libre mostrado en la hoja de cálculo del ejemplo.

<u>Ejemplo 1.13.</u> - El ejemplo se refiere a un detalle de unión de placas típico en estructuras de acero.

La fuerza P se transmite de la placa de la derecha a las de la izquierda a través de un perno. La placa de la derecha ejercerá una acción cortante o de cizalleo sobre le perno en secciones a los ladas de la placa. Se trata de determi nar el diámetro que debe tener el perno para que no se exceda el esfuerzo cortan te directo permisible v. Esto puede hacerse estudiando el equilibrio del tramo de perno mostrado en la hoja de cálculo. dos secciones adyacentes, separadas una distancia dx, será igual a Vdx, por lo que si no existe cortante en las secciones estudiadas no habrá ningún cambio en el momento flexionante.

Para comprender mejor la relación antes mencionada, en la fig 1.26 se presentan los diagramas de fuerza cortante y momento flexionante correspondientes a una viga simplemente apoyada con dos cargas concentradas iguales y equidistantes de los apoyos. En dos secciones contiguas como la A y la B donde no existe fuerza cortante, el momento flexionante permanece comstante, en tanto que en las secciones C y D cercanas al apoyo, en las cuales sí existe fuerza cortante, se observa un cambio en el momento flexionante.



#### 1.3.3 Efectos de la fuerza cortante en vigas

Cuando una viga se flexiona debido a la acción de cargas extemas, existen en la sección transversal de la viga tanto momentos flexionantes, M, como fuerza cortante, V, excepto en situaciones especiales como la mostrada en la fig 1.1. -Cuando existe fuerza cortante, la diferencia entre los momentos flexionantes corres pondiente a Para ilustrar el efecto de la fuerza cortante, en donde el momento flexionan te cambia de una sección a otra, considérese un segmenta de viga de sección rectan gular (fig 1.27). En los extremos de esta sección se han dibujado bloques que representan la distribución de esfuerzos originados por el momento flexionante. Considerando que el esfuerzo máximo de la sección de la derecha es superior al de la izquierda y que las dos secciones transversales son iguales, el momento de la derecha debe ser superior al de la izquierda.

Si el segmento de viga antes mencionado está en equilibrio, cualquier parte de situada él, también lo estará. Por consiguiente, si se separa la porción encima del eje neutro de la de abajo, las ecuaciones de equilibrio deben satisfacerse en cualquiera de las dos partes. 103

En cuanto a las fuerzas cortantes verticales, V, que na se ilustran en el bloque de esfuerzos, se observa que resultan iguales para dos secciones adyacentes, como la C y D(fig 1.26), por lo que la condición de  $\Sigma F_y = 0$ , se cumple.

Si se considera la condición  $\sum F_{\chi} = 0$ , se observa lo siguiente: la resultante de los esfuerzos de compresión que actúan en el área abcd es la fuerza Fa, y la de los esfuerzos que actúan en el área efgh, es F<sub>b</sub>. Como los esfuerzos de la derecha se han supuesto mayores que los de la izquierda  $F_a > F_b$ , para que cualquier parte de la sección de la viga esté en equilibrio, es necesario que la diferencia de fuerzas,  $F_a - F_b$ , sea tomada por algún elemento resistente. Si se considera que la parte superior está unida a la inferior por medio de un perno, la fuerza resultante la tomará este perno, y el esfuerzo originado estará distribuido en la sección transversal del mismo. Si se considera que la sección completa está formada originalmente por una sola pieza, la fuerza resultante la estará tomando la sección cdgh de unión entre las dos porciones.





La presencia de las fuerzas cortantes horizontales en una viga puede demostrarse fácilmente por medio del siguiente experimento. Se toman dos piezas iguales de sección rectangular, de peralte igual a  $h/_2$  y se colocan una encima de la otra, sobre unos apo yos que reproduzcan la condición de una viga simplemente apoyada, como se muestra en la fig 1.28. Se aplica entonces una carga concentrada P. Si no hay fricción entre las dos piezas, la flexión de las dos ocurre independientemente. Cada una de ellas tendrá esfuerzos de compresión en la parte superior y de tensión en la parte inferior, y las fibras longitudinales inferiores de la pieza superior deslizarán respecto a las fibras superiores de la pieza inferior.



Si en lugar de las das piezas se tiene una sola de peralte h, habrá una fuerza cortante a lo largo del plano neutro de tal magnitud que restrinja el deslizamiento de una parte respecto a la otra. Debido a esta restricción al deslizamiento, la pieza de peralte h seró más rígida y más resistente que la formada por dos piezas de peralte igual a  $h/_2$ .

# 1.3.4. Flujo de cortante

Considérese una viga fabricada de varias placas como se muestra en la fig 1.29-a Para hacer que estas placas trabajen como una sola viga, se unen por medio de pernos, separados a una distancia conveniente. Un elemento de esta viga, aislado por medio de dos secciones paralelas perpendiculares al eje de la misma (fig 1.29-b), está sujeto a momentos flexionantes M<sub>A</sub> en A y M<sub>B</sub> en B. Debido a estos momentos, se desarrollan esfuerzos longitudinales en dichas secciones, los cuales actúan normales o la sección.

Estos esfuerzos varían linealmente desde cero en el eje neutro y en cualquier pun to situado a una distancia y del eje neutro tendrán un valor de  $\frac{M_B}{T}y$  en B y de  $\frac{M_A}{T}y$ en A.

Si se toma la placa superior de la sección de la viga antes mencionada, cuya <u>fi</u> bra más cercana al eje neutro está a una distancia y<sub>1</sub>, se pueden determinar las fuerzas perpendiculares que están actuando en los extremos A y B de este elemento, multiplicando los esfuerzos por el área en que actúan. En el extremo B, la fuerza que actúa en un área diferencial dA situada a una distancia y del eje neutro, será igual a  $(\frac{MB}{T}\gamma)$  dA y la fuerza tatal que actúa sobre el área fghj es la integral de la fuerza elemental sobre esta área. Se tiene, entonces

$$F_{B} = \int \frac{M_{B}}{I} \frac{M_{B}}{I} dA = \frac{M_{B}}{I} \int \frac{M_{B}}{a'ea} \frac{M_{B}}{I} \frac{M_{B}}{I} Q$$
donde  $Q = \int \frac{M_{B}}{a'ea} \frac{M_{B}}{I} \frac{M_{B}}{I} \frac{M_{B}}{I} \frac{M_{B}}{I} \frac{M_{B}}{I} Q$ 
sección, y  $M_{B}$  es la distancia del eje neutro al centroide del área. La integral que define Q es el momento de primer orden o estático del área fghj respecto al eje neutro,

que por definición, es igual al área por la distancia del centroide de esta área al eje neutro.

Siguiendo un razonamiento semeignte, se obtiene que la fuerza que actua en el extremo A del elemento es: MO

$$F_{A} = \frac{M_{A}}{I} \int_{area abde}^{Area abde} A = \frac{M_{A}Q}{I}$$

Si los momentos en A y B fueran iguales, la fuerza  $F_A$  sería igual a la  $F_B$  y los pernos que mantienen unidas las placas no desempeñarían ninguna función ya que la fuer za cortante resultante sería nula. Pero, si  $M_{A}$  es diferente de  $M_{B}$ , lo que sucede cuan

do existen fuerzas cortantes en dos secciones adyacentes, entonces  $F_{\Delta}$  es diferente de  $F_{B}$  y la fuerza resultante R tiene que ser tomada por los pernos que mantienen unidas las pla cas.

Si M<sub>A</sub> es diferente de Mg y la sección A está a una distancia dx de la sección B, los momentos flexionantes en dos secciones adyacentes difieren por una cantidad infinitesimal. Así, si el momento flexionante en A es  $M_A$ , el momento en B será  $M_B = M_A + dM$ , y las fuerzas  ${\sf F}_{\sf A}$  y  ${\sf F}_{\sf B}$  diferirán por una cantidad diferencial:

$$dF = F_{a} = \left(\frac{M_{a} + dM}{I}\right)Q - \left(\frac{M_{a}Q}{I}\right) = dM\frac{Q}{I} \quad (1.36)$$

En lugar de trabajar con una fuerza en una longitud dx, es más significativa encon trar el valor de dicha fuerza en una longitud unitaria. Esto se puede lograr dividiendo dF entre dx. La cantidad dF se designa con la letra q y se llama <u>flujo de cortante</u>. Es igual a la fuerza cortante que se presenta por unidad de longitud y se puede calcular de la siguiente forma:

$$q = \frac{dF}{d\mu} = \frac{dM}{I} \frac{\varphi}{d\mu} = \frac{dM}{d\mu} \frac{\varphi}{I} = \frac{VQ}{I} (1.37)$$

ya que dM/dx= V. La ecuación dM/dx= V se había presentado en la sección 1.2.5.1.

107

de la parte de la sección transversal debajo del nivel considerado.

la viga respecto al eje neutro de la misma, V es la fuerza cortante que actúa en la

En la expresión (1.37) I es el momento de inercia de la sección transversal de

Ya que la fuerza cortante, V, está dada en kg, el momento de primer orden, Q, en cm<sup>3</sup> y el momento de inercia, l, en cm<sup>4</sup>, el flujo de cortante, q, estará dado en kg/cm, o sea, como se estableció anteriormente, será igual a una fuerza par unidad de longitud.

### Ejemplo 1.14.- Flujo de cortante

En este ejemplo se ilustra el efecto de la fuerza cortante (flujo de cortante) que se presenta en los planos de unión de los elementos de una viga que tienden a deslizar entre sí. Tam bién se ilustra la forma de calcular la distancia a que se deben de colocar los clavos en la zona de fuerza cortante máxima a lo largo del eje de la viga, para evitar este deslizamiento y hacer que toda la sección trabaje como una unidad.

Para determinar la separación a que se requiere colocar los clavos en la zona de fuerza cortante máxima es necesario conocer el valor del flujo de cortante  $\mathbf{q} = \frac{\sqrt{Q}}{T}$  en el plano de unión de las secciones consideradas.

Para determinar el valor de la fuerza cortante máxima es necesario determinar primero el valor de la reacciones y después construir el diagrama de fuerza cortante. En el ejemplo, la fuerza cortante máxima resultó de 1 350 kg, y se presenta en el tramo 1-2 de la viga. El momento de inercia I será el de toda la sección respecto al eje neutra, el cual, por simetría, se encuentra a la mitad de la altura de la sección.

El valor del momento de primer orden, Q, depende del nivel al cual se desee determinar el valor de flujo de cortante, g. Para la unión de la sección A con las secciones B y C, Q es el valor del momento de primer orden de la zona A situada arriba del plano de unión de esta zona con las secciones B y C (plano a-b), respecto al eje neutro 1875cm<sup>3</sup>. El valor del flujo de cortante al nivel ab es por lo tanto igual a 34.3 kg/cm, y esta es





EJEMPLO (III) (continue 40%) 3  
Separación de clavor  

$$S_A = \frac{40 \times 2}{9_A} = \frac{40 \times 2}{34.3} = \frac{2.3 \text{ cm}}{34.3}$$
  
 $S_b = \frac{40 \times 2}{9_A} = \frac{40 \times 2}{6.86} = 11.60\text{ cm}$ 

4

110

la fuerza que se presenta por unidad de longitud. La separación a la que se debe colocar los clavos depende de su resistencia y del número que se coloque. Siendo en este caso 40 kg la resistencia a cortante de los clavos y dos los clavos que se colocan en cada sección, la separación de estos resulta igual a 2.3 cm.

En los planos verticales de unión de la pieza D con la B y la C, se presenta una fuerza cortante por unidad de longitud, **q**, cuyo valor depende del momento de primer orden de la zona D, el cual es igual a 375 cm<sup>3</sup>. El valor de **q** en estas caras verticales resulta de 6.86 kg/cm. Ya que la resistencia al cortante de cada clavo, es de 40 kg y ya que están colocados por parejas, se tiene una resistencia al cortante de 80 Kg por lo que la separación de cada par de clavos es de 11.6 cm.

31.

A

O

F

Las otras piezas, por simetría, requieren las mismas separaciones. En el tramo 2-3 de la viga, donde el valor de la fuerza cortante, V, es la mitad del valor para el tramo 1-2, la separación de los clavos es el doble de la encontrad a para el tramo 1=2. 1.3.5 Esfuerzos cortantes

Al determinar el valor del flujo de cortante, q, se estableció que cuando el momento flexionante varía entre dos secciones transversales adyacentes seporadas una distancia



dx (fig 1.30) en un corte paralelo al plano se presenta una fuerza cortante dF cuyo valor se puede determinar como

$$dF = F_{a} - F_{a} = dM - \frac{Q}{I}$$
(1.36)

Se analiza a continuación la obtención de esfuerzos cortantes en una sección rectangular de ancho b. Si se divide el valor de la fuerza dF entre el área en que se encuen tra aplicada, band, se obtendrá el valor del <u>esfuerzo cortante</u> en el plano horizontal, siendo este valor igual a

$$N_{yx} = \frac{dF}{bdy} = \frac{dM}{dy} \frac{Q}{Tb} = \frac{VQ}{Tb} \qquad (1.38)$$

en la que V, es la fuerza cortante que actúa en la sección transversal, Q el momento situada de primer orden (estático) del área, encima del nivel considerado, I el momento de ine<u>r</u> cia de toda la sección transversal y b el ancho de lo sección transversal. El valor del esfuerzo cortante también puede expresarse como

$$N_{\gamma\lambda} = \frac{\sqrt{Q}}{T} \times \frac{1}{b} = \frac{4}{b}$$
(1.39)









Fig [1.3] Equivalencia de los estuerzos Nyx y Nyy 114

siendo 🧣 el flujo de cortante.

Se puede demostrar que los esfuerzos en planos horizontales  $N_{yX}$  van siempre acompañados de esfuerzos en planos verticales  $N_{XY}$  y que en cualquier punto ambos esfuerzos son de la misma magnitud.

Para demostrar la igualdad en valor absoluto de v $_{yx}$  y v $_{xy}$  considérense sus efectos sobre un elemento diferencial cualquiera que se separe de una viga (fig 1.31). En la fig 1.31-b se presenta una perspectiva de este elemento y en la fig 1.31-c un corte del mismo.

Para el equilibrio horizontal del elemento, el esfuerzo cortante  $N_{yk}$  en la

cara inferior requiere otro igual y de sentido contrario en la cara supe-rior y las fuerzas a que dan lugar estos esfuerzos (fig 1.31-d) forman un par que necesita otro igual pero de sentido contrario para conseguir el equilibrio de momentos. Las fuerzas de este par equilibrante dan origen al esfuerzo cortante  $N'_{KY}$  en las caras verticales del elemento, como se observa en la fig 1.31-c. Tomando momentos respecto a un eje que pasa por A se obtiene

$$\left(N_{yx} dy dz\right) dy - \left(N_{xy} dy dz\right) dy = 0$$

Dividiendo entre dxdydz resulta v  $yx^{\pm}v_{xy}$ . Observando los signos de v yx y  $v_{xy}$  en la fig 131 se ve que son de signo contrario, par lo que en rigor,  $v_{yx}^{\pm} - v_{xy}$ . Siendo iguales los esfuerzos cortantes en ambos planos, los subíndices se vuelven innecesarios, pudiéndose representar estos esfuerzos simplemente por v.

La variación de los esfuerzos, √, en el peralte de la viga, calculados con la ecuación (1.38), es parabólica según se demuestra a continuación. El momento de primer orden Q del área fghj de la fig 1.32 con respecto al eje neutro es:

$$Q = b\left(\frac{h}{2} - \mu\right)\left(\eta + \frac{h}{2} - \eta\right)$$

$$Q = b\left(\frac{h}{2} - \eta\right)\left(\frac{h}{2} + \eta\right)\frac{1}{2}$$

$$\tilde{Q} = \frac{h}{2}\left[\left(\frac{h}{2}\right)^{2} - \eta^{2}\right]$$
(1.40)



$$N = \frac{\sqrt{\left[\left(\frac{h}{2}\right)^2 - h^2\right]}}{2I} \qquad (1.41)$$

Esta ecuación indica que, para un valor dada de V y de 1, el valor del esfuerzo en un plano situado a una distancia y del eje neutro es función de  $y^2$ , par lo que en la altura del peralte la distribución es parabólica como se muestra en la fig 1.32.

El valor máximo del esfuerzo cortante se obtiene cuando y es igual a cero en la ecuación 1,41. Dicho valor es

$$N_{max} = \frac{\sqrt{\left(\frac{h}{2}\right)^{L}}}{2T}$$
(1.42)

Ya que l es igual a  $bh^3/12$ , el valor de N es:

$$N_{\text{max}} = \frac{3}{2} \frac{\sqrt{100}}{100}$$
(1.43)

y ya que bh es el área de la sección transversal,

$$N_{AA} = \frac{3}{2} \frac{\sqrt{}}{A}$$
(1.44)

o sea, que el esfuerzo máximo es una y media veces el esfuerzo promedio.

La ecuación 1.38 es válida únicamente en forma rigurosa para secciones rectangulares. En secciones I, Ty circulares, tiene limitaciones. Sin embargo, permite calcular los esfuerzos cortantes máximos, por la que suele aplicarse también a dichas secciones. (Véase. S. P. – Timoshenko y J. M. Grere, "Mechanics of Materials", secciones 5.3 y 5.4). <u>Ejemplo 1.15</u> En este ejemplo se ilustra la determinación de los esfuerzos cortantes a lo largo del eje en varios niveles de la sección de la viga mostrada en la figura, la cual es de sección T.

El valor del esfuerzo cortante se puede determinar con la expresión para los esfuerzos

cortantes 
$$\mathcal{V} = \frac{\sqrt{Q}}{T_b}$$
 (ecuación 1.38).

En esta expresión el valor de V es de la fuerza cortante que actúa en la sección A-A de la viga, la cual se puede encontrar con el diagrama de fuerzas cortantes, resultando V = 25000 kg.

El momento de inercia de toda la sección con respecto al eje neutro resultó de -10 300 cm<sup>4</sup>.

El momento de primer orden, Q, depende del nivel considerado. Para los diferentes n<u>i</u>veles elegidos se tendrán los valores indicados en la figura.

En las secciones consideradas el ancho b varía teniendo los siguientes valores:

$$b_{1-1} = 18 \text{ cm}$$
  
 $b_{2-2} = 18 \text{ cm}$   
 $b_{2-2} = 2 \text{ cm}$   
 $b_{3-3} = 2 \text{ cm}$   
 $b_{4-4} = 2 \text{ cm}$ 

Como se puede observar, en el nivel 2-2 existen dos valores de b diferentes: 18 cm para un nivel ligeramente arriba del plano de unión del patín con el alma, y 2 cm para otro ligeramente abajo. Siendo el valor de  $\varphi = \frac{VQ}{T}$  el mismo para ambos casos, el valor de  $\sqrt{=}$   $\frac{\Phi}{b}$  será mayor donde b sea menor, presentándose en esta sección un cambio brusco en el valor del esfuerzo cortante. Los esfuerzos cortantes calculados con la ecuaque ción 1.38 en este nivel no son rigurosamente correctos, ya dichos esfuerzos son nulos en el borde inferior del patín por ser un borde libre.

Para los diferentes niveles considerados se tienen los valores de  ${m \gamma}$  indicados en la figura.





119 118 (Continuación) 2 EJEMPLO (.5) (Continuación) EJEMPLO (1.15) Momentos de primer orden (D) <u>Centroide y momento de inercia</u> centroida 18cm 18cm Tomando momentos con respecto a lecho superior del patra: 2 2 110 centroide 3 30 m y= 18+2+1+30+2+17 18+2+30+2 30 cm centroide = <u>11 cm</u> -12+-9--- = =  $I = \frac{1}{12} 18 \times 2^{3} + 18 \times 2 \times 10^{7} + \frac{1}{12} 2 \times 30^{4}$ Q2-2 = 18×2 × 10 = 360 cm + 30x2x6 = 10300 cm 93-3 = 18×2 ×10+9×2×4.5 = 441cm P4-4 = = Momentos de primer or dem (Q) Esfuerzos cortantes el alma: (En la hoja signiente.) (Ver hoje signiente)

•

El esfuerzo cortante en una sección rectangular tiene una distribución parabólica. Por lo tanto al variar v de un valor cero en el nivel 1-1, a un valor de 48.5 también kg/cm<sup>2</sup> en el nivel 2-2, el esfuerzo cortante tendrá una distribución parabólica. Lo mismo sucederá al variar el esfuerzo cortante del nivel 2-2 al 3-3 y de éste al 4-4.

La distribución del esfuerzo cortante a lo largo del eje vertical de la sección se rá par lo tanto la indicada en la figura.

Si se analiza la fórmula pora determinar el esfuerzo cortante

$$N = \frac{1}{16}$$
(1.38)

se observa que para una sección dada de la viga los valores v e l son constantes, en tonto que los valores de Q y b variarán de acuerdo con el nivel consid<u>e</u> rado. El valor máximo de v se presenta en el nivel donde la relación Q/b sea máxima.

El valor de Q es máximo al nivel del eje neutro, pero el valor de b puede no ser mínimo a ese mismo nivel par lo que el valor de  $v_{máx}$  no necesariamente se presenta al nivel del eje neutro.

La distribución del esfuerzo cortante a lo largo del patín se puede determinar en forma semejante, haciendo cortes verticales a lo largo del mismo, como el corte a-a indicado en la figura. En la fórmula del esfuerzo cortante tanto v como l y b son constantes par lo que el valor del esfuerzo cortante variará conforme varie el valor de Q = A y (respecto al eje neutro). En este caso la distancia y permanece constante a lo largo de todo el patín e igual a 10 cm.

El área, A, por su porte varía únicamente con la distancia del extremo del patín a la sección considerada, par lo que Q varía linealmente del extremo del patín al eje vertical de la sección. En la otra mitad del patín se tiene uno variación similar pero los esfuerzos son de sentido contrario.

El esfuerzo cortante máximo en el patín es por lo tanto de 24.25 kg/cm<sup>2</sup>. En es te cálculo se despreció el espesor del alma.

#### 1.3.6 Centro de cortante

En cualquier sección de una viga, como se dijo anteriormente, siempre que se tenga un momento flexionante variable, existirá esfuerzo cortante.

Estos esfuerzos, al actuar sobre sus respectivos áreas, dan lugar a una fuerza cortante interna o resistente cuya resultante deberá ser igual, opuesta y colineal con la fuerza cortante exterior. Si esto no ocurre, la fuerza cortante interna y la fuerza externa pro ducen un momento torsionante en la viga.



Para que no exista momento torsionante se requiere que la resultante de las fuerzas cortan tes exteriores pase por el llamado <u>centro de cortante</u> o también <u>centro de torsión</u>. El cen tro de cortante es un punto de la sección transversal por el que debe de pasar el plano que contiene las fuerzas exteriores que producen la flexión, para que la viga se flexione sin torsión.

Para ilustrar la determinación de la posición del centro de cortante, considérese una viga de sección canal (fig 1.33). Se supone que las paredes de esta sección canal son lo su ficientemente delgadas para que todos los cálculos puedan basarse en la hipótesis de que el área está concentrada en la línea media del espesor. La flexión de esta canal se presen ta alrededor de su eje horizontal y aunque esta sección transversal no tiene un eje vertical de simetría, se supone que los esfuerzos de flexión pueden calcularse con la fórmula de la escuadría. Suponiendo además que en esta canal actúa una fuerza cortante vertical, el momento flexionante variará de una sección a otra a lo largo de la viga. Haciendo un corte arbitrario cc, los valores de q y  $\mathcal{V}$  pueden encontrarse en la forma usual. A lo largo de los patines horizontales de esta canal, estas cantidades variarán linealmente des\_ de un valor cero en el extremo libre del patín. A lo largo del alma, la variación de q y  $\mathcal{V}$  es parabólica.

La variación de estas cantidades se muestra en la fig 1.33-b dibujadas a lo largo de la línea central de la sección. El esfuerzo cortante promedio Va/2 multiplicada por el área del patín da una fuerza  $F_1 = (Va/2)$  bt y la suma de los esfuerzos cortantes verticales so bre el área del alma es la fuerza cortante

$$V = \int_{-\frac{h}{2}}^{+\frac{\mu}{2}} \sqrt{t} \, dy$$

Estas fuerzas están representadas en la sección transversal de la fig 1.33-c y dan lugar a una fuerza vertical V y a un parF<sub>1</sub>·h. El por tenderá a torcer la sección alrededor de su eje longitudinol.

Pora evitar  $e^1$  giro y así conservar válida la distribución de los esfuerzos de flexión supuesta inicialmente, es necesario aplicar una fuerza externa, P, de forma tal que equilibre el par interno  $F_1$ 'h. Para mantener esta fuerza en equilibrio, una fuerza igual y opue<u>s</u> ta se debe desarrollar en el alma. Suponiendo que el plano en el cual se debe aplicar la fuerza P para eliminar la torsión de la canal, se encuentra a una distancia e del eje del alma, para equilibrar la torsión de la canal es necesario que

$$F_{h}h=Pe \qquad (1.45)$$

$$e = \frac{Fh}{P} = \frac{\frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{1$$

Nótese que la distancia e es una propiedad de la geometría de la sección y es independiente de la magnitud de la fuerza aplicada P, así como de su localización a lo largo de la viaa.

Una investigación similar puede efectuarse para localizar el plano en el cual deben aplicarse las fuerzas horizontales para equilibrar la torsión de la canal. En virtud de la sime tría puede verse que este plano coincide con el plano neutro del primer caso. La intersección de estos das planos mutuamente perpendiculares con el plano de la sección trans\_ versal, define un punto llamado centre de cortante.

Para cualquier sección transversal con un eje de simetría, el centro de cortante estará lo calizado sobre dicho eje. Si tiene dos ejes de simetría, el centro de cortante coincidirá con el centroide de la sección.

Para secciones asimétricas de paredes gruesas, la localización exacta del centro de cortan te es difícil de obtener. Si el espesor de la pared es pequeño, como se ha supuesto para la sección analizada anteriormente, el procedimiento es relativamente sencillo.

El método usual consiste en determinar las fuerzas cortantes, tales como la  $F_1$  y V antes mencionadas, y luego encontrar la localización de la fuerza externa necesaria para man tener esas fuerzas un equilibrio.

Ejemplo 1.9.- En este ejemplo se presenta la forma de calcular la pasición de cortante de una sec-

2

VAN A

;- '

ĥ.

EJEMPLO  
CENTRO DE CORTANTE.  

$$\frac{EJEMPLO}{CENTRO DE CORTANTE}$$

$$\frac{CENTRO DE CORTANTE FERTIONE FERTION$$

EJEMPLO (16) (Continuación) 3  
Determinación de las fuerres  
7 centro de cortante  
H. 
$$V_1 = V_2 = \frac{1}{3} \times b \times 77.4 \times 0.4$$
  
 $V_3 = 24 \times 0.4 \times 215 + 123 \times 10.4 \times 0.4 \times 10.4 \times$ 

ción como la mostrada en la figura.

Como la sección tiene un eje de simetría, el centro de cortante quedará sobre dicho eje, e decir, el plano de aplicación de las cargas horizontales coincidirá con el eje de simetría horizontal. Para la localización del centro de cortante sobre el eje antes mencionado, es necesario conocer el valor de las fuerzas que actúan en la sección y para determinar éstas, se necesita determinar primero los esfuerzos cortantes en A, B, C, D, E, y F, así como a la altura del eje neutro.

Para encontrar el valor de los esfuerzos, conocido el valor de la fuerza cortante, se determina el valor del momento de inercia respecto al eje neutro, resultando igual a 1786 cm<sup>4</sup>. Como el espesor de las paredes de la sección es constante, la única variable será el mome<u>r</u> to de primer orden, cuyos valores se presentan en la hoja de cálculo.

En la otra mitad de la sección, por simetría, se obtienen valores iguales.

Para el cálculo de las fuerzas que actúan en cada elemento de la sección, hay que tomar en cuenta las distribuciones de los esfuerzos encontrados e integrarlos sobre sus áreas respec tivas, es decir, encontrar los volúmenes correspondientes.

La suma de las fuerzas verticales deberá ser igual a la fuerza cortante, e igual y de sentio contrario a la fuerza equilibrante

$$P = V_3 - V_1 - V_2 = 2724 - 62 - 62 = 2600 \text{ kg} = 2560 \text{ Kg}.$$

La pequeña diferencia obtenida en la carga se debe a que tanto el patín superior como el ferior, toman una fuerza cortante vertical, suficientemente pequeña para ser despreciada.

Tomando momentos respecto a la intersección del eje del alma y el eje neutro se tendrá qu la posición del centro de cortante se encuentra a 4.7 cm del eje vertical del alma de la s ción.

### 1.3.7 Deformación por cortante

Las fuerzas cortantes producen una deformación tangencial o distorsión, de la misma manera que las fuerzas axiales originan deformaciones longitudinales, pero con una diferencia fundo mental. Un elemento sometido a tensión experimenta un alargamiento, mientras que un elem to sometido a una fuerza cortante no varía la longitud de sus lados, sino que únicamente o bia de forma, de rectángulo a paralelogramo, como se observa en la fig 1.34.



ngulo en el punto c, igual a  $\frac{\pi}{2}$  antes de la deformación, se reduce a  $\frac{\pi}{2} - \frac{1}{2}$  siendo el pequeño ángulo mostrado en la figura. Al mismo tiempo el ángulo en el punto a se innenta a  $\frac{\pi}{2} + \frac{1}{2}$ . El ángulo  $\frac{\pi}{2}$  es una medida de la distorsión del elemento debida al cor e y es llamada deformación por cortante. En la figura se puede observar que la tangente ángulo  $\frac{\pi}{2}$  es igual al deslizamiento horizontal que presenta el extremo superior del elemen on respecto al inferior, dividido entre la altura del elemento

$$\tan \mathcal{T} = \frac{dS}{dy} \tag{1.47}$$

debido a que  ${\mathscr T}$  es siempre muy pequeña, se puede considerar que la tangente es igual ngulo, resultando

$$\mathcal{T} = \frac{dS}{dy} \qquad (1.48)$$

yando un material sometido a cortante puro y midiendo los deformaciones se puede obtener rimentalmente el diagrama esfuerzo-deformación para ese material. Este diagrama es muy – ar al de un ensaye de tensión del mismo material, pudiéndose determinar el límite de proionalidad, el límite de fluencia y el esfuerzo máximo producidos por la fuerza cortante. Los rimentos muestran que para metales dúctiles, incluyendo el acero estructural, el esfuerzo – uencia  $\frac{1}{y}$  debido al cortante está comprendido entre 0.5 y 0.6 veces el esfuerzo de fluen debido a carga axial, f<sub>y</sub>. Por lo tanto, la ley de Hooke por cortante puede establecerco

V=GY

3 G es el módulo de elásticidad por cortante, también llamado módulo de rigidez transver

is ecuaciones (1,47) y (1,48) se puede establecer la relación entre la deformación ncial y el esfuerzo cortante por medio de la ecuoción

$$ds = \frac{\sqrt{dx}}{G}$$
(1.49)

En el caso de vigas, las máximas distorsiones par cortante se presenton donde el cortante es máximo y no hay distorsión donde el esfuerzo cortante es nulo (fig 1.35). Estas distorsio= nes alabean la sección, inicialmente plona, a través de toda la viga por lo que se contradi ce la hipótesis básica de la flexión elástica de que las secciones planas se conservan planas después de la deformoción. Sin embargo, por lo teoría de la elasticidad se puede demostrar que las distorsiones par cortante de las secciones planas son despreciables y las expresiones encontradas pora la teoría de vigas perfectamente aplicables si la longitud del miembro es cuando menos dos o tres veces mayor que el peralte total del mismo. Esto conclusión es de gran importancia, ya que implica que la existencia de una fuerza cortante en una sección no invalida las expresiones para esfuerzos flexionantes en materiales elásticos.



### 1.4 FLEXION ASIMETRICA

En la sección 1.2.3 se estableció que la fórmula de la escuadría – – sólo puede aplicarse cuando el material es de comportamiento lineal y cuando la sección transversal del elemento es simétrica respecto al plano de carga. En secciones asimétricas respecto al plano de carga, pero simétricas respecto a un eje perpendicular al plano de cargas, existe flexión sin torsión únicamente si el plano de cargas posa por el centro de torsión de la sección transversal, como se ilustró en la fig 1.33 para el caso de una canal. Si el plano de cargas no pasa por el centro de torsión, la sección se encuentra sometida a momento torsionante, adicio nalmente a la flexión y a la fuerza cortante.

Otro caso de flexión asimétrica, es el de secciones con dos ejes de simetría pero sometidas a cargas inclinadas respecto a dichos ejes, como se muestra en la fig 1.36-a. Este problema se resuelve descomponiendo la fuerza aplicada en dos componentes que actúen en cada uno de los ejes de simetría (figs 1.36-b y 1.36-c), aplicando la fórmula de la escuadría para cada una de las dos componentes y sumando los efectos. Haciendo esto, se obtiene que el esfuerzo en un punto cualquiera de la sección transversal con coordenados y, z, es:

$$f = \frac{M_{y}z}{I_{y}} + \frac{M_{z}y}{I_{z}}$$
(1.50)

donde  $M_y y M_z$  son los momentos flexionantes alrededor de los ejes Y y Z, respectivamente, e  $I_y$  e  $I_z$  son los momentos de inercia alrededor de dichos ejes. El segundo sumando del segundo miembro representa el efecto de la carga de la fig 1.36-b y el primer sumando, el efecto de la carga de la fig 1.36-c. Si M es el momento producido por la carga P, el momento  $M_z$  es igual a Mcos  $\theta$  y el momento to  $M_y$  es igual a M sen $\theta$ . Por lo tanto, la ec (1.50) se puede escribir también en la forma

$$f = \frac{(M_{sen} \theta)_{z}}{I_{\gamma}} + \frac{(M_{cos} \theta)_{\gamma}}{I_{z}}$$
(1.51)

Se puede demostrar que la inclinación del eje neutro (fig 1.36-a) queda deter minada por la ecuación

$$\tan \alpha = \frac{I_{\overline{z}}}{I_{y}} \tan \Theta$$
 (1.52)

Para secciones asimétricas, pueden aplicarse las ecuaciones 1.50 y 1.51, susti tuyendo los ejes de simetría por los ejes principales de la sección, es decir, por aquellos ejes alrededor de los cuales es nulo el producto de inercia de la sección. Esto se ilustra en la fig 1.37 para el caso de una sección Z. La carga P debe des componerse en sus componentes sobre los ejes Y y Z que en este caso son los ejes principales de la sección. Los esfuerzos pueden determinarse después con las ecs  $(1.50) \circ (1.5)$ . La demostración de que las ecs (1.50) y (1.51) son aplicables a seccio nes asimétricas cuando los ejes Y y Z son los ejes principales pueden encontrarse en los textos de Resistencia de Materiales.



Las deflexiones debidas a los momentos  $M_y$  y  $M_z$  pueden calcularse por medio de los procedimientos expuestos en los secciones 1.26, 1.27 y 1.28. Las deflexi<u>o</u> nes así calculadas se encontrarán en los planos en que actúan los momentos flexi<u>o</u> nantes correspondientes. Pueden superponerse quedando la deflexión resultante en un plano perpendicular al eje neutro.



<u>Ejemplo</u> 1.17.- Se trata de encontrar los esfuerzos producidos en la sección de empotramiento de un voladizo por una carga concentrado inclinada aplicada en el extremo, así como la orientación del eje neutro correspondiente. La carga está contenida en el plano YZ.

Los esfuerzos en las cuatro esquinas de la sección de empotramiento se calcularon con la ecuación (1.51). Se obtuvo primero el valor absoluto del momento producido por la carga concentrada y, en seguido, las componentes de este momento con respecto a los ejes Y y Z. Al sustituir estos valores deben utilizarse los signos correctos de los momentos. La convención de signos para el momento - $M_z = M_{cos} \oplus$  es la expuesta en la sección 1.2.3 para la flexión producida par fuerzas contenidos en el plano XY. De acuerdo con esta convención el signo correcto de  $M_z$  es negativo. Estableciendo una convención semejante para la otra componente de flexión,  $M_y =$  Msen $\oplus$ , se comprueba que el signo correcto es positivo. En caso de duda pueden deducirse los signos correctos de los esfuerzos ha ciendo caso omiso de las convenciones de signos, tanto pora ordenadas como para momentos, y analizando el comportamiento físico de la viga. De este análisis se deduce fácilmente de qué lado producen tensiones o compresiones las dos componentes de momento.

El ángulo X entre el eje neutro y el eje Z se determinó primero por medio de la ecuación (1.52) y después definiendo dos puntos de esfuerzo nulo. Los puntos de esfuerzo nulo pueden localizarse fácilmente a partir de consideraciones geo métricas. Un examen de los esfuerzos determinados para las cuatro esquinas de lo sección indica que existirán puntos de esfuerzo nulo en los lados EH y FG ya que los esfuerzos en los extremos de cado lado son de signo contrario. La posición de estos puntos de esfuerzo nulo puede determinarse por semejanza de triángulos.



EJEMPLO (I) (Continuación) 2  
Momentos flexionantes  

$$|M| = |150 \text{ cm} \times 200 \text{ kg}| = |30000| \text{ kg} \text{ cm}$$
  
 $M_y = Msen D = +30000 \times 0.5 = +15000 \text{ kg} \text{ cm}$   
 $M_z = Mcon D = -30000 \times 0.867 = -26000 \text{ kg} \text{ cm}$   
 $M_z = Mcon D = -30000 \times 0.867 = -26000 \text{ kg} \text{ cm}$   
 $M_z = 12 \times 30 \times 10^3 = 2500 \text{ cm}^4$   
 $T_z = \frac{1}{12} \times 10 \times 30^3 = 22500 \text{ cm}^4$   
 $C_{rmstentes} \text{ pere calculo de}$   
 $esfuerzos$   
 $+ \frac{Msen D}{T_y} = + \frac{15000}{2500} = +6$   
 $- \frac{Mcon D}{T_z} = -\frac{26000}{22500} = -1.155$ 

$$\frac{133}{EJEMPLO} (1) (Continuation) 3$$

$$\frac{EJEMPLO}{Table de cdlculo de trimention) 3}$$

$$\frac{Table de cdlculo de trimention 3}{Table de cdlculo de trimention 3}$$

$$\frac{Table de cdlculo de trimention 3}{Table de cdlculo de trimention 3}$$

$$\frac{Table de cdlculo de trimention 3}{Ty = 10}$$

$$\frac{Table de trimention$$

4
#### 1.5 ESFUERZOS COMBINADOS

## 1.5.1 Conceptos introductorios

En las secciones anteriores se han estudiado exclusivamente estados simples de esfuerzos, es decir, se han analizado secciones sometidas a un solo tipa de esfuerzo. Por ejemplo, en la sección 3.3 del Cuademo 1 de los apuntes de Mec<u>á</u> nica de Materiales se estudió una sección perpendicular al eje de una barra sometida a esfuerzos normales de tensión o compresión uniformes en toda la sección. En la sección 1.2 del Cuademo 2 se analizó el estado de esfuerzos en una viga bajo la acción exclusiva de momento flexionante y se encontrá que en una sección transversal de dicha viga actúan esfuerzos normales únicamente, que son de compresión, de un lado del eje neutro, y de tensión del otro lado. Y, por último, en la sección 1.3, se estudió el efecto de los esfuerzos cortantes en v<u>a</u> rias secciones de una viga suponiendo que eran los únicos esfuerzos a considerar.

En muchas ocasiones es suficiente, para fines de diseño estructural, conside rar por separado el efecto de los distintos tipas de esfuerzo. Por ejemplo, las vigas suelen dimensionarse para flexión y para fuerza cortante par separado, sin considerar la acción combinada de ambas. Sin embargo, en algunos casos el efec to combinado de los esfuerzos normales y de los esfuerzos cortantes es más desfavorable que el de cada uno en forma aislada y es necesario entonces considerarlos en conjunto.

En esta sección se estudian dos casos sencillos de esfuerzos combinados. Uno es el que se presenta en elementos sometidos a cargas axiales cuando se analizan secciones transversales que no son perpendiculares al eje longitudinal del elemento, como la sección p-q en la fig 1.38. Se verá más adelante que en una seccion como la mencionada existen esfuerzos normales y esfuerzos cortantes combinados y que su magnitud depende del ángulo de inclinación de la sección.



141

El otro caso que se estudia en esta sección es el del efecto combinado del momento flexionante y de la fuerza cortante en una viga. Un elemento cualqui<u>e</u> ra A de una viga bajo la acción de flexión y cortante (fig 1.39) está someti**n** a esfuerzos normales f producidos por la flexión y a esfuerzos cortantes v producidos por la fuerza cortante, como se indica en la fig 1.39-b. Se verá posteriormente que la acción combinada de estos esfuerzos produce, en algunos puntos de la viga y en secciones inclinadas respecto al eje longitudinal de la viga, es-

fuerzos normales mayores que los esfuerzos f mostrados en la fig 1.39-b.



143



Existen estados de esfuerzos combinados más complicados que los mencionados anteriormente. Por ejemplo en la fig 1.40-a se muestra un elemento sometido a esfuerzos normales en dos direcciones y a esfuerzos cortantes simultáneamente, y, en la fig 1.40-b, un elemento con esfuerzos normales en tres direcciones y esfuerzos cortantes. Estos estados de esfuerzos no se estudian en estos apuntes, pero pueden analizarse generalizando el método que se indica para el estado de



1.40

#### 1.5.2 Esfuerzos en planos inclinados 🗰 una barra sujeta a carga axial

Se ha visto anteriormente que si se hace un corte normal al eje longitudinal de una barra sujeta a carga axial (fig 1.39-a), se obtiene un estado de esfuerzos uniforme cuya magnitud puede calcularse con la ecuación

$$\chi = \frac{P}{A}$$

(1.53)

donde  $f_x$  es el esfuerzo paralelo al eje de la barra (equivalente a f en la ec 3.1 del cuademo 1 de Apuntes de Mecánica de Materiales), P es la carga axial y A es el área de la sección transversal (fig 1.41-b).\* Si el corte se hace de tal manera que no sea perpendicular al eje longitudinal de la pieza, como el corte p-q de la fig 1.41-a, el estado de esfuerzos en la sección transversal es el indicado en la fig 1.41-c. Debido a que las deformaciones unitarias son igua les en cualquier punto de la barra, los esfuerzos en la sección p-q tiene que ser también iguales. La resultante de los esfuerzos en la sección p-q es la fuerza S indicada en la fig 1.41-d, la cual, por equilibrio del tramo de la barra situado a la izquierda del corte p-q, tiene que ser de la misma magnitud y colineal con la fuerza P. La fuerza S puede descomponerse en dos fuerzas N y V, perpen dicular y paralela respectivamente a la sección p-q (fig 1.41-d). Teniendo en cuenta que S=P, las fuerzas N y V tienen los siguientes valores:

$$N = P \cos \theta$$
 '  $V = P \sin \theta$ ,

donde  $\theta$  es el ángulo que forma la perpendicular a la sección p-q con la horizontal. El área de la sección p-q en la cual actúan las fuerzas N y V es:

$$A' = \frac{A}{\cos \theta}$$

Denominando f<sub>0</sub> al esfuerzo normal que produce la fuerza N, y v<sub>0</sub> al esfuerzo tangencial que produce la fuerza V, ambos sobre el área A', la magnitud de estos esfuerzos puede calcularse con las siguientes ecuaciones:

$$f_{\theta} = \frac{N}{A^{*}} = \frac{P}{A} \cos^{2} \theta = f_{x} \cos^{2} \theta \quad (1.54)$$
$$= \frac{V}{A^{*}} = \frac{P}{A} \sin \theta \cos \theta = f_{x} \sin \theta \cos \theta \quad (1.55)$$

Las ecuaciones 1.54 y 1.55 permiten calcular los esfuerzos normal y tan-



٧Q

<sup>\*</sup> Obsérvese que en esta sección (Fig 1.41) el eje Y se considera positivo hacia arriba mientras que, anteriormente, se supuso positivo hacia abajo. Esto se hace para que exista congruencia con las convenciones de ejes y signos que establecen en esta sección y en la sección 1.53.

gencial en cualquier sección de una barra. Obsérvese que cuando  $\theta = 0^{\circ}$ , o sea, en una sección normal al eje longitudinal de la barra,  $f_{\theta} = f_x y v_{\theta} = 0$ , lo cual coincide con el estado de esfuerzos estudiado en el Cuaderno 1 de Apuntes de Mecánica de Materiales para elementos sometidos a cargas axiales.

146

Antes de aplicar las ecuaciones 1.54 y 1.55 para determinar el estado de esfuerzos en un elemento cualquiera de la barra, se establecerá la <u>convención</u> – d<u>e signos</u> que se usa en esta sección. Los esfuerzos normales se consideran positivos cuando producen tensiones y negativos cuando producen compresiones en – un elemento (figs 1.42-a y 1.42-b). Los esfuerzos cortantes se consideran positivos cuando indican un giro en el sentido del movimiento de las agujas de un reloj alrededor del **e**lemento, y negativos en caso contrario (figs 1.42-c y 1.42-d). El ángulo 9 se mide siempre a partir del eje X y se considera positivo cuando se mide en sentido contrario al del movimiento de las agujas de un reloj (fig 1.42-e).

Para determinar el estado de esfuerzos en un elemento A, con una orientación cualquiera, de una barra sujeta a tensión (fig 1.43-a) se aplican las ecuaciones 1.54 y 1.55 a las cuatro caras del elemento (fig 1.43-b) como se presenta a continuación.

La cara a-b tiene la misma inclinación  $\theta$  que el corte p-q de la fig 1.41; por lo tanto, los esfuerzos en dicha cara son:

f <sub>a-b</sub>	= f <sub>x</sub>	cos <sup>2</sup> θ	( 1.56)
<b>~a-</b> b	= f <sub>x</sub>	sen θ cos θ	( 1.57)

La perpendicular a la cara b-c forma un ángulo ( $\theta + 1/2$ ) con el eje X. Para encontrær los esfuerzos en esta cara se sustituye ( $\theta + 1/2$ ) por  $\theta$  en las ecuaciones 1.54 y 1.55 y se obtiene

$$f_{bc} = f_{\chi} \cos^{2} \left( \Theta + \Pi/2 \right) = f_{\chi} \operatorname{Sem}^{2} \Theta \cdot (1.58)$$

$$N_{bc} = f_{\chi} \operatorname{Sen} \left( \Theta + \Pi/2 \right) \cos \left( \Theta + \Pi/2 \right) = -f_{\chi} \operatorname{Sen} \Theta \cos \Theta (1.59)$$





En la cara c-d los esfuerzos tienen que ser iguales y de sentido contrario a los esfuerzos en la cara a-b, por equilibrio del elemento. Esto puede corroborarse, sustituyendo un ángulo igual a ( $\mathbf{1} + \mathbf{\Theta}$ ) en las ecuaciones 1.54 y 1.55, con

lo que se obtiene:  

$$f_{c-d} = f_{\gamma} \cos^{2}(\Pi + \Theta) = f_{\gamma} \cos^{2}\Theta \qquad (1.60)$$

$$\mathcal{N}_{c-d} = f_{\mathcal{X}} \operatorname{sen} (\mathcal{H} + \Theta) \cos (\mathcal{H} + \Theta) = f_{\mathcal{X}} \operatorname{sen} \Theta \cos \Theta (1.61)$$

De la misma manera pueden calcularse los esfuerzos en la cara d-a, los cua les resultan iguales y de sentido contrario a los esfuerzos en la cara b-c.

Algunas conclusiones importantes que se derivan de las ecuaciones 1.54 y 1.55, así como del análisis de esfuerzos en el elemento A de la fig 1.43, son las siguien tes:

a) El esfuerzo normal f<sub> $\theta$ </sub> alcanza su valor máximo cuando el ángulo  $\theta$  es nulo, ya que en este caso cos  $\theta = 1$ , y

$$f_{max} = f_{\chi} \qquad (1.62)$$

Esto indica que el esfuerzo normal es máximo en una cara perpendicular al eje longitudinal del elemento. Los esfuerzos en esta cara son iguales a los calculados para elementos sometidos a cargas axiales en la sección 3,3 del Cuademo 1 de Apuntes de Mecánica de Materiales.

b) Cuando  $\theta = 0^{\circ}$ , o sea, en las caras perpendiculares del eje del miembro,

$$N_{\odot} = 0$$
 (1.63)

como se deduce de la ecuación 1.55. Esto indica que en las caras de esfuerzo normal máximo no existen esfuerzos cortantes.

c) El valor máximo del esfuerzo cortante se presenta cuando  $\theta$  = 45°, y

vale

$$N_{max} = \frac{f_x}{2}$$

(1.64)

 d) Según se deduce de los esfuerzos cortantes encontrados en las caras a-b y b-c del elemento A,

$$N_{ab} = - N_{bc}$$
 (1.65)

O sea, que los esfuerzos cortantes son iguales y de signo contrario en dos caras perpendiculares de un elemento. Esto coincide con lo encontrado para un elemento sujeto a esfuerzos cortantes puros (sección 1.3.5).

Las tres primeras conclusiones son válidas únicamente para un elemento som<u>e</u> tido a una carga axial mientras que la cuarta conclusión es general para cualquier estado de esfuerzos.

<u>Ejemplo 1.18</u> .- Se pide calcular lo resistencia a tensión de una barra cuando se conocen el esfuerzo normal y el esfuerzo cortante que puede resistir el material. Primero se calcula la resistencia suponiendo que la falla ocurre al alcan\_ zarse el esfuerzo normal resistente de 3 000 kg/cm<sup>2</sup>. La ecuación 1.62 indica que el esfuerzo normal máximo se presenta en una sección perpendicular al eje longit<u>u</u> dinal de la barra. Por lo tanto, la resistencia resulta igual al esfuerzo normal resistente por el área de dicha sección. Bajo esta hipótesis se obtuvo una resistencia de 9.42 ton. Después se calcula la resistencia suponiendo que la falla ocurre al alcanzarse el esfuerzo cortante resistente de 1 000 kg/cm<sup>2</sup>. El esfuerzo cortante máximo, según la ecuación 1.64, se presenta en un plano inclinado a 45° res-



pecto al eje longitudinol y vale  $f_x/2$ . Si el esfuerzo cortante resistente es 1 000 kg/cm<sup>2</sup>, el esfuerzo normal en dirección paralela al eje longitudinal,  $f_x$ , es por lo tanto de 2 000 kg/cm<sup>2</sup>, y la resistencia de la barra es igual a este esfuerzo por el área de una sección transversal perpendicular al eje longitudinal. La resistencia obtenida de esta manera resultó de 6.25 ton, lo cual indica que la barra falla porque se alcanza la resistencia a esfuerzo cortante del material an tes de alcanzarse la resistencia a esfuerzo normal.

# 1.5.3 <u>Esfuerzos en un elemento de una viga sometida a momento flexionante y</u> fuerza cortante. Esfuerzos principales

Se mencionó en la sección 1.5.1 que en un elemento de una viga sometida a momento flexionante y fuerza cortante actúan simultáneamente esfuerzos normales, f, y esfuerzos cortantes, v (fig 1.39-b). Los primeros pueden calcularse con la fórmula de la escuadría y los segundos con la ecuación (1.38). El elemento A de la fig 1.39 tiene sus caras paralelas y perpendiculares al eje longitudinal de la viga; solamente cuando se cumple esta condición son aplicables la fórmula de la escuadría y la ecuación (1.38). En esta sección se estudia la manera de calcular los esfuerzos en planos inclinados respecto al eje longitudinal de la viga.

En la fig 1.44-a se ha reproducido el elemento A de la fig 1.39 y se ha se ñalado un plano inclinado p-q cuya perpendicular forma un ángulo  $\theta$  con el eje X. La convención usada para los dos subíndices de los esfuerzos cortantes, v, es la siguiente. El primer subíndice indica el plano en el que actúa el esfuerzo, y el segundo, el eje paralelo al esfuerzo. Por ejemplo, el esfuerzo cortante v<sub>xy</sub> actúa en el plano X, o sea, en un plano perpendicular al eje X, y es paralelo al eje Y. Lo convención de signos usada en esta sección difiere de la usada en secciones anteriores y se ha incorporado porque es la convención usual en Teoría de la Elasticidad. Al igual que en la sección 1.52 el eje Y se ha marcado positivo hacia arriba mientras que en sec\_ ciones anteriores se había considerado pasitivo hacia abajo. Los esfuerzos cortantes v<sub>xy</sub> se consideran positivos cuando tienen el mismo sentido que el eje indicado por el segundo subíndice. Para los esfuerzos cortantes  $w_{0}$  (fig 1.44-b) se sigue la misma convención anterior que consiste en considerarlos positivos cuando indican un giro alrededor del elemento en el sentido del movimiento de las manecillas de un reloj. Los esfuerzos normales son positivos cuando son de tensión y negativos cuando son de compresión.

153



152

Para calcular los esfuerzos fg y v<sub>0</sub> en el plano p-q considérese el equilibrio del elemento triangular mostrado en la fig<sup>\*</sup>1.44-b. Si se denomina A el área de la cara X, o sea, de la cara en que actúa el esfuerzo f<sub>x</sub>, el área de la cara Y es A tan  $\theta$  y el área de la cara inclinada es A sec  $\theta$ . Si se considera que las fuerzas en cada cara son iguales a los esfuerzos por las áreas correspondientes y se establece el equilibrio de fuerzas en dirección del esfuerzo f<sub>0</sub> se obtiene la siguiente ecuación:

$$f_{\theta}A \sec \Theta - f_{\chi}A \cos \Theta - N_{\chi}A \sec \Theta - N_{\chi\chi}A \tan \Theta \cos \Theta = 0$$

Despejando f<sub>0</sub>, eliminando el factor A y tomondo en cuenta que  $v_{xy} = v_{yx}$ , se obtiene

Y, aplicando relaciones trigonométricas conocidas:

$$f_{\theta} = f_{\chi} \cos^2 \theta + 2 N_{\chi \gamma} \sin \theta \cos \theta \quad (1.66-a)$$

Estableciendo el equilibrio de fuerzas en dirección del esfuerzo v $_{\Theta}$  y siguiendo el mismo procedimiento anterior se obtiene:

$$N_{\Theta} = f_{\chi} sen \Theta \cos \Theta + N_{\chi \gamma} \left( sen \Theta - \cos \Theta \right) (1.66-b)$$

Las ecuaciones 1.66 también suelen escribirse en la siguiente forma equivalente:

$$f_{\Theta} = \frac{f_{\chi}}{2} + \frac{1}{2} f_{\chi} \cos 2\Theta + N_{\chi y} \sin 2\Theta (1.67-\alpha)$$

$$N_{\Theta} = \frac{1}{2} f_{\chi} \sin 2\Theta - N_{\chi y} \cos 2\Theta \quad (1.67-b)$$

Utilizando las ecuaciones 1.66 o 1.67 pueden encontrarse los esfuerzos normales y cortantes en cualquier plano inclinado. Conviene determinar la inclinación del plano en el que dichos esfuerzos alcanzan su valor máximo y la magnitud de

esos esfuerzos. Para encontrar el plano de esfuerzo normal máximo, o sea, el valor de  $\theta$  para el cual f<sub> $\theta$ </sub> es máximo, se deriva la ecuación 1.67-a y se iguala a cero, con lo que se obtiene:

$$\frac{df_{\theta}}{d\theta} = -f_{\chi} \sin 2\theta + 2N_{\chi\gamma} \cos 2\theta = 0$$

de donde,

$$\tan 2\Theta = \frac{2N_{AV}}{f_{\chi}}$$
(1.68)

Hay dos valores de 20 que satisfacen la ecuación 1.68 y que difieren entre sí 180°. Uno de estos valores está entre o y 180°, y el otro, entre 180° y 360°. Los valores correspondientes de  $\theta$  están entre 0 y 90°, y entre 90° y 180°, y difieren entre sí 90°. Para uno de estos dos valores de  $\theta$  el esfuerzo normal es máximo y para el otro valor es mínimo. Estos esfuerzos máximo y mínimo reciben el nombre de <u>esfuerzos principales</u> y se presentan en planos perpendiculares ya que los dos valores de  $\theta$  difieren en 90°.

Para encontrar la magnitud de los esfuerzos principales se pueden obtener los valores de cos 20 y sen 20 a partir de la ecuación 1.68 y sustituirlos en la ecua ción 1.67-a. Se obtiene:

$$f_{1} = \frac{f_{\chi}}{2} + \sqrt{\left(\frac{f_{\chi}}{2}\right)^{2} + N_{\chi y}^{2}}$$
(1.69-a)

$$f_2 = \frac{f_y}{2} - \sqrt{\left(\frac{f_y}{2}\right)^2 + N_{yy}^2}$$
 (1.69-b)

donde f<sub>1</sub> y f<sub>2</sub> representan el esfuerzo normal máximo y mínimo, respectivamente. Si se sustituyen los valores de cos 20 y sen 20 obtenidos de la ecuación 1.68 en la ecuación 1.67-b, se obtiene un valor nulo de  $v_{\theta}$ . Esto indica que en los planos en que actúan los esfuerzos principales el esfuerzo cortante es cero.

De manera semejante se puede obtener la inclinación del plano en que el esfuerzo cortante alcanza su valor máximo y la magnitud de este esfuerzo. Los resultados son los siguientes:

$$\kappa_{\text{max}} = \sqrt{\frac{2N_{XY}}{f_X}} \qquad (1.70)$$

$$N_{\text{max}} = \sqrt{\left(\frac{f_X}{2}\right)^2 + N_{YY}^2} \qquad (1.71-\alpha)$$

La ecuación 1.71-a también se puede escribir en la forma

$$N_{max} = \frac{f_1 - f_2}{2}$$
 (1.71-b)

En la fig 1.47 se muestra en forma esquemática la variación del esfuerzo prin cipal máximo, o sea, el de tensión, en una sección transversal de una viga rectan gular. También se indica la variación de los esfuerzos normales  $f_x$  producidos por la flexión y de los esfuerzos cortantes  $v_{xy}$  producidos por la fuerza cortante. Se aprecia en la figura, que en algunas regiones el esfuerzo principal es mayor que el esfuerzo normal producido por la flexión, aunque el máximo valor del esfuerzo principal coincide con el esfuerzo máximo por flexión en el lecho inferior de la viga.

Los esfuerzos principales pueden determinarse por el mismo procedimiento de equilibrio usado en esta sección para los estados de esfuerzos mostrados en la fig 1.40. Las ecuaciones obtenidas en esta sección para el cálculo de esfuerzos principales y esfuerzos cortantes máximos, así como los correspondientes a los es tados de esfuerzos de la fig 1.40, pueden representarse gráficamente por el llama do <u>Círculo de Mohr</u> que simplifica los cálculos numéricos necesarios.





DE UNA VIGA.

<u>Ejemplo 1.19.</u> – En este ejemplo se ilustra el cálculo de los esfuerzos principoles y de los esfuerzos cortantes máximos en un punto de una viga en voladizo. Se calcularon primero los esfuerzos normales,  $f_x$ , con la fórmula de la escuadría, y los esfuerzos cortantes,  $v_{xy}$ , con la ecuación (1.38). Con los esfuerzos calculados de esta manera, se representó el estado de esfuerzos en el punto en cuestión (punto a). Este estado es como el mostrado en la fig 1.44-a y consiste en esfuer zos normales en las caras X y esfuerzos cortantes en las cuatro caras del elemento. Los esfuerzos normales calculados con la fórmula de la escuadría resultaron de com presión y por lo tanto son negativos; el esfuerzo cortante en la cara X del elemen to, o sea la cara del lado derecho, es hacia abajo, y por lo tanto el esfuerzo cortante v<sub>xy</sub> es negativo ya que en esta sección se sigue la convención de consi derar que los esfuerzos cortantes son negativos cuando tienen sentido contrario a la dirección positiva del eje del segundo subíndice. Obsérvese que pora el cálculo de esfuerzos normales se consideró el eje Y hacia abajo, mientras que se toma para arriba en el anólisis de esfuerzos principales.

Se calculó después la inclinación del plano de esfuerzos principales, o sea, del plano p-q de la fig 1.44. Se mencionó anteriormente que la ecuación 1.68, con la que se calcula dicha inclinación, tiene dos soluciones las cuales representan dos planos perpendiculares entre sí. Estos dos planos se muestran en el ejemplo; las zonas rayadas equivalen a los elementos triangulares de la fig 1.44-b sobre los cuales se calcularon los esfuerzos principales.

El cálculo de la magnitud de los esfuerzos principales se hizo con las ecuacio nes(1.69) Con estas ecuaciones se obtienen dos valores; uno representa el esfuerzo máximo de compresión y el otro, el de tensión. Para determinar en cual de los dos planos establecidos anteriormente actúa el esfuerzo de compresión y en cual el de tensión, se analizó el equilibrio de cada uno de los dos elementos triangulares. Para esto, se representaron sobre los caras horizontal y vertical los esfuerzos normales y cortantes correspondientes al estado de esfuerzos en el punta a, y se de terminó, a partir del equilibrio del elemento, el signo que debía tener el esfuer zo normal sobre el plano inclinado.

Esta determinación también se hizo con un procedimienta alternativo que con sisten en aplicar las ecuaciones (1.66-a) o (1.67-a), que sirven para calcular los esfuerzos principales. Los valores de los esfuerzos normales  $f_{\theta}$  calculados can estas ecuación deben caincidir con los valores de los esfuerzos principales  $f_1 y f_2$ , lo cual sirve de comprobación, y además se obtiene en cuál de los dos planos de esfuerzos principales actúa el esfuerzo de compresión y en cuál el de tensión.

Una vez determinadas las magnitudes y la orientación de los esfuerzos prin cipales en el punto a, los resultados obtenidos se presentan gráficamente.

A continuación se calcularon los esfuerzos cartantes máximos con la ecuación (1.71-b) y la inclinación del plano correspondiente con la ecuación (1.70). Esta última proporciona dos valores que carresponden a dos planos perpendiculares entre sí. Estos planos se han representado gráficamente en el ejemplo junto con los elementos triangulares correspondientes. Como el signo del esfuerzo cortante máxi mo calculada con la ecuación 1.71-b resultó positivo, los esfuerzos cortantes ti<u>e</u> nen un sentido tal que producen un giro en el sentido del movimiento de las ag<u>u</u> jas de un reloj tal como se indica en el elemento triangular de la izquierda. En el plano perpendicular, las esfuerzos son negativos y por lo tanto el sentido del giro es contrario al movimiento de las agujas del relaj, como se indica en el el<u>e</u> mento triangular de la derecha.

Finalmente se calcularon los esfuerzos narmales,  $f_{\theta}$ , en los planos de esfuerzos cortantes máximos. Esto se hizo con la ecuación (1.67-a). Al final del ejem plo se muestra gráficamente el estado de esfuerzos cortantes máximos. En las caras de estos elementos actúan, por lo tanto, los esfuerzos cortantes máximos y los es fuerzos normates  $f_{\theta}$  calculados para los planos de esfuerzos cortantes máximos.



EJEMPLO (1.19) (Continuación) CALCULO DE ESFUERZOS NORMALES M = - 1 ton = 0.75 m = -0.75 ton -m A-A = - 75000 kg - cm  $I = \frac{bh^3}{17} = \frac{8 \times 16}{17} = 2750 \text{ cm}^4$  $f_{x} = -\frac{75000 \times 4}{2730} = -110 \frac{kg}{2730}$ El signo megativo indical que los esfuerzos, son de complession. CALCULO DE ESFUERZOS CORTANTES, MAN V = 1 ton = 1000 kg





$$\frac{144}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

$$\frac{14}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

$$\frac{15}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

$$\frac{16}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

$$\frac{16}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

$$\frac{16}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

$$\frac{110}{E_{12} \text{ MPLO}(13)(Continue civin)}$$

-

$$\frac{1}{2}$$

$$\frac{1}{2} = \frac{1}{2} = \frac{1}$$

1/7



## REFERENCIAS

## TEORIA DE FLEXION (incluyendo flexión asimétrica)

- J. N. Cernica, "Resistencia de materiales" (secciones 3.4, 3.7, 3.8, 3.13, 4.1, 4.2, 4.3, 4.4, 4.5), CECSA, México, 1968.
- 1.2 E. P. Popov, "Introduction to mechanics of solids" (secciones 6.1, 6.2, 6.3, 6.4, 6.5, 6.6, 6.7, 6.8, 6.10, 8.3, 11.1, 11.3, 11.4, 11.5, 11.6, -11.8, 11.14, 11.15), Prentice-Hall, Englewood Cliffs, N.J., 1968.
- F. L. Singer, "Resistencia de materiales" (secciones 5.1, 5.2, 5.3, 5.4, 5.5, 6.1, 6.2, 6.3, 6.4, 6.5, 6.6, 6.7, 6.8, 6.9, 13.9, 14.3),
   <u>Harper and Row, Nueva York, 1971.</u>
- 1.4 S. P. Timoshenko y J. M. Gere, "Mechanics of materials" (secciones 5.1, 5.2, 6.1, 6.2, 6.3, 6.4, 6.5, 8.1, 9.1, 9.2, 9.3), <u>Van Nostrand</u>
   <u>Reinhold</u>, Nueva York, 1972.

# TEORIA DE FUERZA CORTANTE

- 1.1 J. N. Cernica, "Mechanics..."(secciones 3.5, 3.6).
- E. P. Popov, "Introduction..." (secciones 7.1, 7.2, 7.3, 7.4, 7.5, 7.6, 7.7).
- 1.3 F. L. Singer, "Resistencia..." (secciones 5.6, 5.7, 5.8, 5.9, 13.8),
- 1.4 S. P. Timoshenko y Gere, "Mechanics ..." (secciones 5.3, 5.4, 5.5).

### 2. VIGAS DE MADERA

ESFUERZOS COMBINADOS

- 1.1 J. N. Cernica, "Mechanics..." (seccion 3.11)
- 1.2 E. P. Popov, "Introduction ..." (secciones 9.1, 9.2, 9.3, 9.4, 9.5, 9.6, 10.1, 10.2, 10.3).
- 1.3 F. L. Singer, "Resistencia..." (secciones 9.4, 9.5, 9.6).
- 1.4 S.P. Timoshenko y Gere, "Mechanics..." (secciones 5.6,).

Francisco Robles

#### 2.1 INTRODUCCION

Debido a la estructura y propiedades mecánicas particulares de la madera, las vigas de este material se labran de manera que las fibras queden arientadas en sentido normal a la dirección de las fuerz as transversales que deberán soportar; es decir las fibras deben quedar paralelas al eje longitudinal de la viga. En estas condiciones la madera resiste acciones flexionantes con gran eficiencia, ya que la relación entre su rigidez en flexión y su peso es alta.

Se considerarán aquí únicamente vigas de madera maciza ordinaria. Pueden también aprovecharse materiales industrializados como la madera contrachapada o triplay, o la madera laminada.



tensión.



#### 2.2 COMPORTAMIENTO

El comportamiento de la madera bajo fuerzas o acciones transversales se estudia en ensayes efectuados con probetas de sección pequeña, como las descritas en la sección 3.9.4, de la ref 2.1 o sobre vigas a escala natural.

## 2.2.1 Flexión

En flexión, el comportamiento de la madera es prácticamente elástico hasta niveles de carga relativamente altos.

Una viga de madera sometida a una carga transversal creciente exhibe distribuciones de esfuerzos semejantes a los mostrados en la fig 2.1 para una viga simétrica. Se aprecia que para una carga baja el eje neutro queda al centro y la distribución de esfuerzos es lineal. A medida que la carga se va aproximando a la que produce la falla la distribución de esfuerzos deja de ser lineal y la profu<u>n</u> didad del eje neutro aumenta. Este comportamiento se debe a las diferencias en las gráficas esfuerzo-deformación de la madera sujeta a tensión o a compresión (fig 3.4.3 de la ref 2.1). Por regla general las fallas por flexión se inician con el aplastamiento de las fibras de compresión a la que sigue la rotura de las fibras en Influyen en la resistencia a flexión de las vigas de madera, además de los factores mencionados en la sección 3.9.3 de la ref 2.1, el peralte y la forma. En condiciones iguales, la resistencia a flexión tiende a disminuir con el peralte. También puede ser significativa la forma de la sección. Los reglamentos tienen en cuenta la influencia de estos factores sea en la forma de recomendar esfuerzos permisibles o sea introduciendo determinados coeficientes correctivos.

## 2.2.2 Fuerza cortante

Aunque el momento suele regir el dimensionamiento de vigas de madera, pu<u>e</u> den existir condiciones de carga en que sea crítica la fuerza cortante.

Como se indicó en la sección 1.3.5, en un elemento sujeto a cargas transversales, la fuerza cortante produce esfuerzos cortantes en planos perpendiculares y paralelos al eje del elemento. La madera tiene considerable resistencia a esfuer\_ zos cortantes normales a las fibras. Sin embargo su resistencia a esfuerzos paralelos a las fibras es baja: del orden de 10 a 15% de la resistencia a tensión longi tudinal. Puesto que las vigas suelen labrarse de manera que las fibras quedan – orientadas en sentido paralelo a su eje longitudinal, cuando la fuerza cortante re sulta crítica, provoca fallas en planos horizontales debidas a esfuerzos cortantes horizontales o "rasantes". Jamás se registran fallas en planos normales al eje.

#### 2.2.3 Deflexión

Suele aceptarse que la deflexión de vigas de madera puede predecirse por medio de las expresiones que proporciona la Mecánica de Materiales pora el cálculo de las deflexiones debidas a flexión. Esto implica; a) que se considera váli da la hipótesis de que las secciones planas antes de la flexión permanecen planas después de la flexión y, b) que la deformación debida a cortante es despreciable (fig 2.2). Esto no es rigurosamente cierto en vigas de madera debido a la escasa resistencia a esfuerzos rasantes de la madera que hace que las secciones se curven bajo el efecto de las acciones transversales, lo que produce deformación por cortante – – (fig 2.2-b). Sin embargo los errores que resultan son pequ<u>e</u> ños, de manera que se justifica el empleo de las fórmulas usuales pora la determinación de deflexiones por flexión.

Los módulos de elasticidad para cálculo de deflexiones se determinan a partir de ensayes de flexión.

Al estudiar las deformaciones de estructuras de madera debe tenerse en cuenta que las vigas, cuando quedan sometidas a cargas que actúan durante largo tiem po, adquieren deformaciones adicionales que pueden ser del mismo orden que las que resultan de un cálculo elástico. Esto no significa que el módulo de elasticidad cambia con el tiem**pe.** Por el contrario permanece constante, lo que puede comprobarse ensayando vigas que han estado cargadas durante largo tiempo: el m<u>ó</u> dulo que resulta es el mismo que el obtenido antes de la aplicación de la **carga**.



175

#### 2.2.4 Pandeo lateral

Las vigas sin soportes laterales en la cara de compresión tienden a deformarse lateralmente, pudiendo esta tendencia a pondeo provocar la falla o cargas menores que las correspondientes a la falla de flexión.

El pandeo lateral es una función de la relación entre la longitud entre apoyos laterales y el ancho del lado comprimido. En una sección posterior de estos apuntes se proponen métodos para el análisis de los efectos del pandeo lateral en vigas.

200

. .

Para el caso particular de vigas de madera véanse recomendaciones como las de la AITC (ref 2.2) o de la SOP (ref 2.3). En la presente sección se considera rá que la restricción lateral de la cara de compresión es adecuada de manera que puede despreciarse la inestabilidad lateral, lo que suele ser el caso en muchas situaciones prácticas. Por ejemplo es ajdante que las vigas que soportan un sistema de piso de tabla rígidamente unidas actor vigas tendrán su cara de compresión restringida al pandeo. Suele considerarse también que cuando la relación de peral te a ancho es inferior a dos el pandeo no es significativo. Los reglamentos suelen dar recomendaciones empíricas sobre las condiciones que deben existir para poder despreciar los efectos de inestabilidad.

#### 2.2.5 Efectos de acciones normales a las fibras

En la sección 3.9.3 de la ref 2.1 se indicó que la resistencia de la madera a esfuerzos descompresión normales a la madera es muy baja. En vigas este tipo de esfuerzos puede ser significativo en los apoyos y bajo las cargas concentradas (fig 2.3).



## 2.3 DIMENSIONAMIENTO

El dimensionamiento de vigas de madera comprende los siguientes aspectos principales.

- a) Resistencia a la flexión
- b) Resistencia a la fuerza cortante
- c) Resistencia a las acciones normales a las fibras debidas a las reacciones o cargas concentradas normales
- d) Deflexión

El criterio de dimensionamiento que se propone es el de esfuerzos permisibles

o de esfuerzos de trabajo, que es el más usual en estructuras de madera.

Para las escuadrías o secciones más comunes, véase la pag 130 de la ref 2.1.

#### 2.3.1 Dimensionamiento por flexión

Se supone un comportamiento elástico, por lo que es aplicable la fórmula de

$$f = \frac{M}{I}C \qquad (1.13-a)$$

En la tabla 2.1 se presentan valores típicos de esfuerzos permisibles en flexión tomados de la ref 2.3. Para las condiciones en que son aplicables véase la pag <sup>1</sup>30 de la ref 2.1 y la ref 2.3. La ref 2.3 da coeficientes de corrección para los casos en que no se cumplen estas condiciones.

El Reglamento del D.D.F. (ref 2.4) da esfuerzos permisibles en función de la densidad aparente de la madera seca. Si no se cuenta con la información sobre de<u>n</u> sidad, recomienda un esfuerzo conservador de 60 kg/cm<sup>2</sup> para maderas clasificadas como de primera, según las normas de la Dirección General de Normas de la Secr<u>e</u> taría de Industria y Comercio.

#### TABLA 2.1.- ESFUERZOS PERMISIBLES Y MODULOS DE ELASTICIDAD DE ALGUNAS MADERAS (Unidades: kg/cm<sup>2</sup>)

Especie	Calidad	Flexión	Cortante paralelo a la fibra	Compresión normal a a la fibra	Módulo elastici- dad
Pino blan- co, pino lacio	1α 2α	80 60	6 6	18 18	85 000
Pino prie- to, pino real, ce- dro	1a 2a	90 70	8 8	20 20	90 000
Encino	1a 2a	120 90	10 10	25 25	100 000
Zapotillo	1a 2a	110 95	10 10	25 25	110 000

## 2.3.2 Dimensionamiento por fuerza cortante

Como en el caso de la flexión, se acepta la hipótesis de un comportamiento elástico, por lo que aplicable la fórmula

$$N = \frac{VQ}{Ib}$$
(1.38)

que, para secciones rectangulares se convierte en

$$N = \frac{3}{2} \frac{\sqrt{1.43}}{bh}$$

Para el significado de los símbolos véase el inciso 1.3.5. En la tabla 2.1 se muestran algunos valores típicos recomendados por SOP (ref 2.3). El valor recomen dado por el Reglamento del D.D.F. para el caso en que no se cuente con información sobre la densidad de la madera es 10 kg/cm<sup>2</sup>. (Son aplicables las mismas observaciones generales que las hechas para flexión.)

## 2.3.3 Dimensionamiento par acciones normales a las fibras

Los esfuerzos de compresión producidas por cargas que actúan normalmente a la fibra se obtienen dividiendo la carga entre el área en que está aplicada. Algu nos esfuerzos permisibles recomendados por SOP se consignan en la tabla 2.1. El valor dado por el Reglamento del D.D.F. para cuando no se conocen la densidad aparente es 7 kg/cm<sup>2</sup>.

(Son aplicables las mismas observaciones generales que las hechas para fjexión.)

#### 2.3.4 Revisión de deflexión

Como se indicó en la sección 2.2.3, las deflexiones se calculan con las fórmulas elásticas usuales correspondientes a las condiciones particulares de carga y apoyo. Se usa el momento de inercia real de la sección.

Cuando las cargas actúan durante largo tiempo debe tenerse en cuenta que las

deflexiones calculadas en la forma indicada pueden llegar a duplicarse.

En la tabla 2.1 se dan valores típicos de módulos de elasticidad recomendados por SOP. El valor conservador dado por el Reglamento del D.D.F. para el caso en que no se cuente con información adecuada es 79 000 kg/cm<sup>2</sup>.

# 2.4 VIGAS DE MADERA FORMADAS POR VARIOS ELEMENTOS

Las características de los árboles de los que se obtienen las escuadrías imponen limitaciones de tamaño y forma. Es posible obviar estas limitaciones formando secciones compuestas de varias escuadrías como las mostradas en la fig 2.4. Los diversos tipos de elementos se unen por medio de clavos, tornillos, pernos o pegamentos. Estos medios de unión deben ser capaces de transmitir las fuerzas rasantes originadas por la flexión. La magnitud de las fuerzas rasantes puede determinarse por medio de los procedimientos espuestos en la sección 1.3.4.

.

÷.

En los cálculos de flexión deben considerarse los factores de forma que recomiendan los reglamentos.



<u>Ejempla 2.1.</u> No existe mucha diversidad en las escuadrías comerciales dispanibles. Por lo tanto es frecuente el problema que se plantea en este ejemplo en que las dimensiones de la sección son datos y se trata de encontrar la separación máxima posible con la sección dada. La estructura en estudio es un sistema de <u>pi</u> sa farmado por vigas de madera que se apoyan sobre muros de mampostería y sopor tan un piso de tabla o tablón. Se considera que el tablón tiene una resistencia – adecuada.

La solución del problema consiste en determinar las separaciones pasibles según cuatro condiciones: flexión, fuerza cartante, acciones normales y flecha.

Se escoge la separación más pequeña, que evidentemente será la crítica.





**EJEMPLO** (a) (Continuación)  
Separación por cortante  

$$V = \frac{3}{2} \frac{V}{hh}$$
  
 $V = \frac{m^2}{2} = \frac{0.4(s) \times 4.50}{2} = 0.9(s) \tan$   
 $= \frac{900(s)}{2} k_1$   
 $d = \frac{(1.5)(900)(s)}{(10)(20)} = 1.18 m = 118 cm$   
 $Separación por complexión molenal
 $S = \frac{(p)(200)}{(15)(100)} = 1.18 m = 118 cm$   
 $I = \frac{1}{12} bh^2 = \frac{1}{12} \times 10 \times 20 = \frac{bb}{10} cm^4$   
 $1.5 = \frac{(5)(4)(s)}{(384)(1900)(6070)}$   
 $S = \frac{(1.5)(356)(1900)}{(15)(20)} = 0.37 m$   
 $V = \frac{1}{20} (10)(20) = 1.56 m$   
 $V = \frac{156 cm}{100}$   
 $R = \frac{156 cm}{100}$   
 $R = \frac{156 cm}{100}$$ 

#### APENDICE A

Propiedades de las secciones planas.

Notac**ió**n:

 $\overline{x}$ ,  $\overline{y}$  = distancia al centroide C A = área  $I_x$ ,  $I_y$  = momentos de inercia respecto a los ejes x, y  $I_{xy}$  = producto de inercia respecto a los ejes x, y  $J_{z}I_x$  +  $I_y$  = momento polar de inercia  $I_{BB}$  = momento de inercia respecto al eje B-B



## REFERENCIAS

- F. Robles, O. M. González Cuevas, J.L. Trigos S., editores, "Apuntes de Mecánica de Materiales, Cuaderno 1", <u>Facultad de Ingeniería</u>, UNAM, México, 1973.
- American Institute of Timber, Construction, "Timber Construction Manual", John Wiley and Sons, Nueva York, 1966.
- "Especificaciones para estructuras de Madera", Secretaría de Obras Públicas, México 1968.
- 2.4. "Reglamento de Construcciones para el Distrito Federal", México 1966.
- R. J. Hoyle, Jr., "Wood Technology in the Design of Structures", Mountain Press Publishing Co., Missoula, Montana, 1973.
- 2.6. H. J. Hansen, "Diseño moderno de estructuras de maderas", CECSA, México 1969.
- 2.7. G. Gurfinkel, "Wood Engineering", <u>Southern Forest Products Association</u>, New Orleans, Louisiana, 1973.

.



$$d = 2r \qquad A = 2\pi rt = \pi dt \qquad I_{s} = I_{r} = \pi r^{s}t = \frac{\pi d^{3}t}{8}$$

$$I_{s,r} = 0 \qquad J = 2\pi r^{2}t = \frac{\pi d^{3}t}{4}$$

8. Semicirculo. (Origen de ejes en el centroide)  

$$A = \frac{\pi r^2}{2} \quad \bar{y} = \frac{4r}{3\pi}$$

$$I_s = \frac{(9\pi^2 - 64)r^4}{72\pi} \approx 0.1098r^4 \quad I_r = \frac{\pi r^4}{8}$$

$$I_{sr} = 0 \quad I_{BB} = \frac{\pi r^4}{8}$$



12. Segmento parábolico. (Origen en el extremo del segmento.)  $\bar{x} = \frac{L}{2}$ Īħ  $A = \frac{2}{3} h L$ 



.