



3. ESTUDIO DE SISTEMAS (I): ANÁLISIS DE FLUJOS DE CARGA

1 FLUJOS DE CARGA EN SISTEMAS DE POTENCIA

Un sistema de potencia transporta energía eléctrica desde los generadores a las cargas, a través de la infraestructura eléctrica compuesta, esencialmente, por los transformadores de tensión y las líneas de transporte y distribución. La energía transita de los generadores a las cargas prefiriendo los caminos de menor impedancia, de manera que en una red mallada los distintos itinerarios pueden verse solicitados de forma muy distinta, sobrecargándose unos y quedando infrautilizados otros. El resultado son diferentes niveles de tensión en los nudos de la red, más bajos los de aquellos en los que confluyen líneas sobrecargadas.

El estudio del reparto de la energía transportada por cada rama de la red es el objeto principal de los análisis de flujos de carga en un sistema de transporte o distribución de energía eléctrica. Una vez obtenido el modelo eléctrico del sistema como se vio en el tema pasado, se plantean sus ecuaciones y se hallan las tensiones de los nudos de la red. A partir de ahí puede calcularse la energía que se pierde por ineficiencia del transporte, y la que deben entregar los generadores para compensarla y atender la demanda de las cargas. Todo ello permite, finalmente, determinar el rendimiento de la red.

El cálculo de la energía en tránsito se suele hacer por cada unidad de tiempo, con lo que realmente se está trabajando con potencias en vatios, que son julios por segundo.

El análisis puede automatizarse mediante las apropiadas herramientas de cálculo por ordenador. De esta manera es posible estudiar fácilmente las repercusiones de cualquier alteración en la red, como la mejora en el rendimiento derivada de la construcción de nuevas líneas, o la cantidad máxima de potencia que puede incorporarse en cada nudo desde nuevos generadores (generación distribuida) sin alterar las tensiones de los nudos más allá de un límite prefijado. Este tipo de estudios es característico de los análisis de flujos de carga en estado estacionario, es decir, en ausencia de cortocircuitos, derivaciones a tierra, o conexiones / desconexiones bruscas, y son la herramienta fundamental para planificar la gestión y el desarrollo de las redes de transporte y distribución. En esta lección se ofrecerá una aproximación a este *análisis de flujos de carga*.

Pero con herramientas parecidas también es posible analizar la estabilidad del sistema frente a sucesos inesperados, como la desconexión de un generador o de una línea por actuación de sus respectivas protecciones eléctricas. Este estudio forma parte del *análisis de estabilidad*, y será abordado en la lección siguiente.

2 MÉTODO DE RESOLUCIÓN DE PROBLEMAS DE FLUJO DE CARGAS

La Teoría de circuitos nos ofrece modelos matemáticos de análisis de redes trifásicas de tensiones sinusoidales que resultan de gran utilidad por su elevada precisión a la hora de predecir resultados, y por su enorme facilidad de uso y comprensión (7). En particular, el cálculo fasorial consigue convertir la tediosa manipulación de funciones sinusoidales de la misma frecuencia en simples operaciones aritméticas con números complejos, de manera que se pueden aplicar con total similitud los métodos de resolución de redes de corriente continua en donde solo se opera con números reales.

El modelo de análisis de sistemas de energía eléctrica que sigue a continuación se basa en el cálculo fasorial, aplicado al modelo apropiado de las redes trifásicas de potencia que constituyen los sistemas actuales de transporte y distribución de energía eléctrica en alta tensión. El método de análisis es el descrito en la sección 1, p. 48 ss. y la solución del problema se efectúa mediante el *método de los potenciales de nudo*, también conocido simplemente como método de los nudos (8).

Para resolver un problema de flujo de cargas es preciso seguir los siguientes pasos:

1. Elaborar el modelo eléctrico monofásico del sistema de potencia basado en ramas de impedancias y fuentes con un terminal común. El modelo puede obtenerse a partir de las redes de secuencia y transformarse convenientemente, si fuera necesario, mediante las técnicas ya explicadas.
2. Calcular la matriz de admitancias de la red.
3. Obtener las lecturas del estado de la red: las potencias inyectadas por los generadores, las demandadas por las cargas, y la tensión de nudo de un punto de la red.
4. Calcular las tensiones de nudo resolviendo la ecuación de la red por algún método conveniente.
5. Operar con las tensiones de nudo para calcular las intensidades de las fuentes, las potencias de cada una, las intensidades de las ramas y las potencias perdidas en ellas.
6. Conocidas las potencias perdidas en cada rama, obtener las pérdidas totales y el rendimiento de la red.

2.1 Datos iniciales

Los datos conocidos son las potencias que la red debe suministrar a las cargas en cada nudo, la topología de la red incluyendo la impedancia de las líneas y su capacidad de transporte, y la tensión nominal alrededor de la que deben fluctuar, dentro de un límite, las tensiones de todos los nudos.

Las incógnitas son esas tensiones de los nudos y la potencia de generación necesaria pa-

⁷ Por todos véase REDONDO QUINTELA, FÉLIX, *Redes con excitación sinusoidal*, Béjar 1997.

⁸ Véase REDONDO QUINTELA, FÉLIX, y REDONDO MELCHOR, ROBERTO C., *Redes eléctricas de Kirchhoff*, 2ª ed., Béjar 2005, pp. 180 ss.

ra abastecer a las cargas y cubrir las pérdidas por ineficiencia de la red.

La determinación de las tensiones suele empezar fijando el valor de un nudo cualquiera, alrededor del que se calcularán el resto de tensiones de nudo. Es habitual, entonces, asignar al nudo 1 una tensión próxima o coincidente con la tensión nominal de la red, y suponer que al menos en este nudo 1 se inyecta la potencia de generación que la red demanda.

2.2 Tensiones de nudo

Se define, para una red de n nudos:

$\bar{U}_i$ tensión del nudo i : potencial del nudo respecto del punto de referencia de potenciales en el modelo eléctrico del sistema considerado. Generalmente se trabaja, sin embargo, con el valor de ese potencial por $\sqrt{3}$, que será la tensión entre fases en ese nudo pero solo en regímenes estacionarios (sin alteraciones por fallos en la red).

2.3 Intensidades de fuente en cada nudo

Como se recordará, el modelo de red para el análisis de sistemas de potencia requiere que todas las fuentes independientes tengan un terminal común, que se toma como referencia de potenciales y que se denomina *tierra*. También se vio que generalmente las fuentes del modelo eran de intensidad, aunque se prefiere colocar al menos una fuente de tensión que fije la tensión del nudo al que se conecta (por costumbre el número 1), alrededor de la que girarán las tensiones de los demás nudos de la red.

Pues bien: la intensidad de nudo es la que entregan las fuentes conectadas a ese nudo.

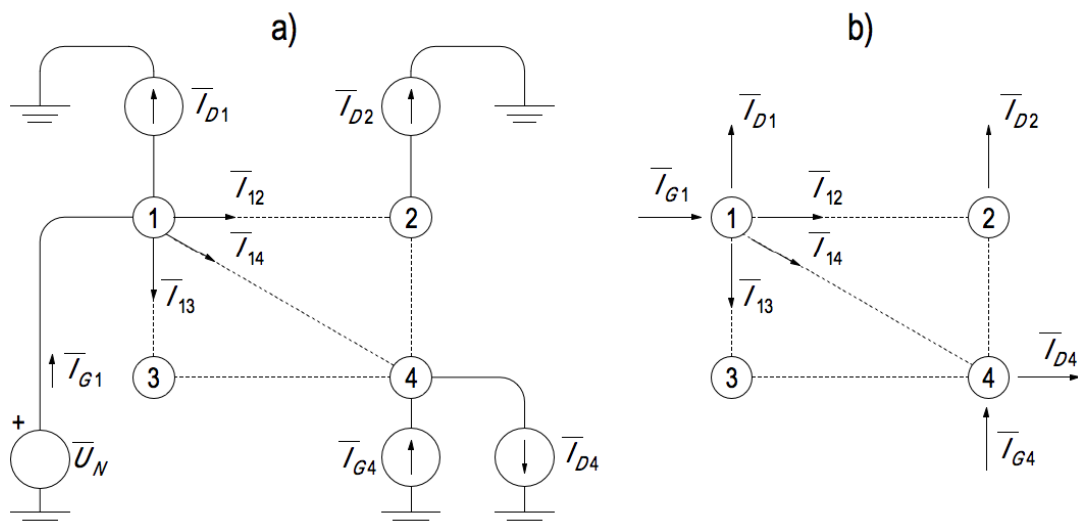


Fig. 1. La red de cuatro nudos en a) es un modelo típico de sistema eléctrico de potencia. En b) se ha simplificado la representación omitiendo las fuentes.

El modelo de análisis prevé que en cualquier nudo de la red se pueda conectar una instalación generadora G que inyecte potencia, o un centro de demanda D que la absorba, y que en alguno concurren ambos o, por el contrario, que no haya ninguno de los dos. Cada uno de ellos se introduce en el modelo como una fuente, normalmente de intensidad. Si asociamos el sentido de las intensidades al de los flujos de potencia anteriores, los sentidos de las fuentes del modelo son los que indica la figura 1.

Entonces se puede definir:

$\bar{I}_j$ intensidades de fuente del nudo j : suma de las intensidades de las fuentes conectadas al nudo j .

Si las fuentes conectadas al nudo j suman una potencia aparente $\bar{S}_j$, y la tensión de su nudo es $\bar{U}_j$, la potencia de todas las fuentes vale $\bar{S}_j = \bar{U}_j \bar{I}_j^*$, que es como si hubiera una única fuente inyectando intensidad en el nudo j cuya intensidad fuera

$$\bar{I}_j = (\bar{S}_j / \bar{U}_j)^* \quad (1)$$

2.4 Matriz de admitancias

La matriz de admitancias de una red es la formada por las admitancias que satisfacen la ecuación

$$[\bar{Y}][\bar{U}] = [\bar{I}] \quad (2)$$

donde $[\bar{U}]$ es el vector columna de las tensiones de los nudos de esa red, e $[\bar{I}]$ es el vector columna de las intensidades de las fuentes de esa red.

En Teoría de circuitos se enseña un método para escribir la matriz de admitancias de redes simples mediante un algoritmo que ya se mencionó en la lección anterior. Se recuerda a continuación con un ejemplo.

Sea la red de cuatro nudos de la figura 2, en la que se han omitido las fuentes, como en la fig. 1 b) anterior:

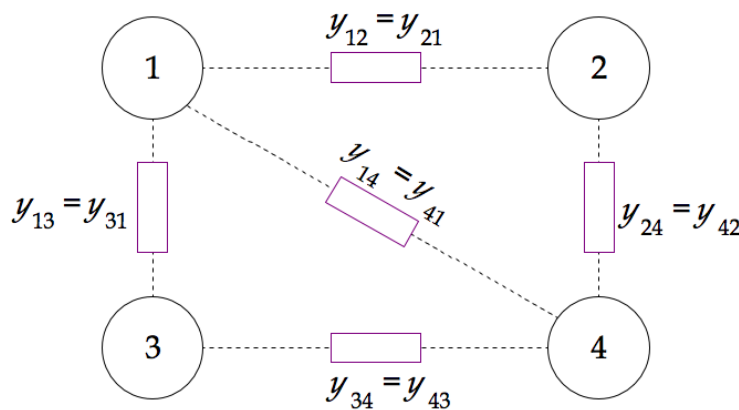


Fig. 2. Red de cuatro nudos y admitancias de cada rama. Se han omitido las fuentes de nudo.

Supongamos que cada una de las cinco ramas que unen sus nudos se describe mediante una sola admitancia compleja que denominaremos $\bar{y}_{jk}$: las unidades de y son Ω^{-1} (o S, siemens) y la rama a la que pertenece la admitancia $\bar{y}_{jk}$ es la que une los nudos j y k . Como la rama jk es la misma que la kj , ocurre que $\bar{y}_{jk} = \bar{y}_{kj}$, que es lo que se ha representado.

La *matriz de admitancias* de la red $[\bar{Y}]$ cuyos términos se numeran como se indica, se puede construir como es habitual en el método de los nudos:

$$[\bar{Y}] = \begin{bmatrix} \bar{Y}_{11} & \bar{Y}_{12} & \dots & \bar{Y}_{1n} \\ \bar{Y}_{21} & \bar{Y}_{22} & \dots & \bar{Y}_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{Y}_{n1} & \bar{Y}_{n2} & \dots & \bar{Y}_{nn} \end{bmatrix} \quad (3)$$

El término $\bar{Y}_{11}$, que se llama *admitancia propia* del nudo 1, es la suma de las admitancias de las ramas que confluyen en el nudo 1. En el ejemplo es $\bar{Y}_{11} = \bar{y}_{12} + \bar{y}_{13} + \bar{y}_{14}$. Igual para todos los términos de la forma $\bar{Y}_{kk}$ que ocupan la diagonal principal de la matriz: los sumandos de $\bar{Y}_{kk}$ son las admitancias de las ramas que unen el nudo k con el resto de los nudos $\bar{Y}_{kk} = \sum_{i=1}^n \bar{y}_{ki}$.

El término $\bar{Y}_{12}$ es la admitancia de la rama que une los nudos 1 y 2 con signo negativo: $\bar{Y}_{12} = -\bar{y}_{12}$. En general, el término $\bar{Y}_{jk, j \neq k}$ es el opuesto de la admitancia que une los nudos j y k : $\bar{Y}_{jk, j \neq k} = -\bar{y}_{jk, j \neq k}$. Como $\bar{y}_{jk} = \bar{y}_{kj}$, entonces $\bar{Y}_{jk} = \bar{Y}_{kj}$ y en este caso la matriz es simétrica.

EJEMPLO 1:

Sea una red de 6 nudos, como la de la fig. 4, cuyas líneas se han descrito según el modelo de línea corta que se recuerda a la derecha. Se supone conectada una instalación generadora en el nudo 1 y cinco instalaciones consumidoras conectadas en los nudos restantes.

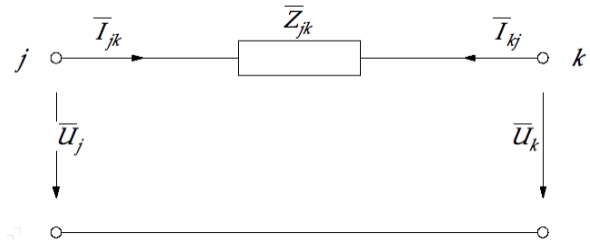


Fig. 3. Circuito equivalente de una línea corta.

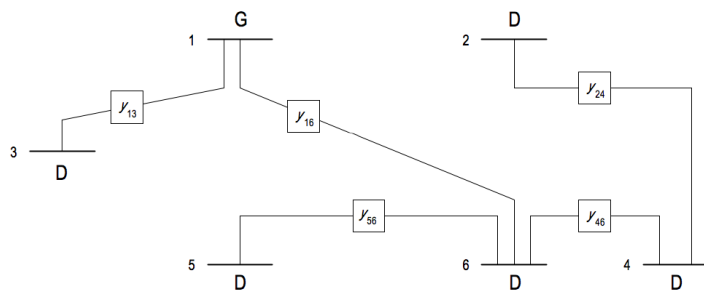


Fig. 4. Sistema eléctrico de 6 nudos, uno de generación neta y cinco de demanda neta.

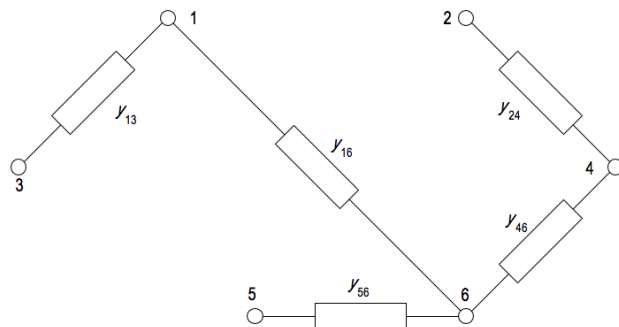


Fig. 5. Red de impedancias equivalente a la fig. 4 con el modelo de línea corta.

Las líneas de la red se identifican mediante los números asignados al par de nudos que enlaza cada una. Se conoce su longitud L (km) y su impedancia z en Ω/km , con lo que también es conocida su impedancia Z en Ω y su admitancia en S , pues $Y = 1/Z$.

Para el análisis de la red se recurre al modelo de sistema de fuentes con un terminal común y se describen las líneas que unen los nudos mediante el modelo de línea corta, donde sólo hay una admitancia en serie por línea. Resulta algo así como en la figura 5, aunque realmente estamos considerando la red de la figura 6.

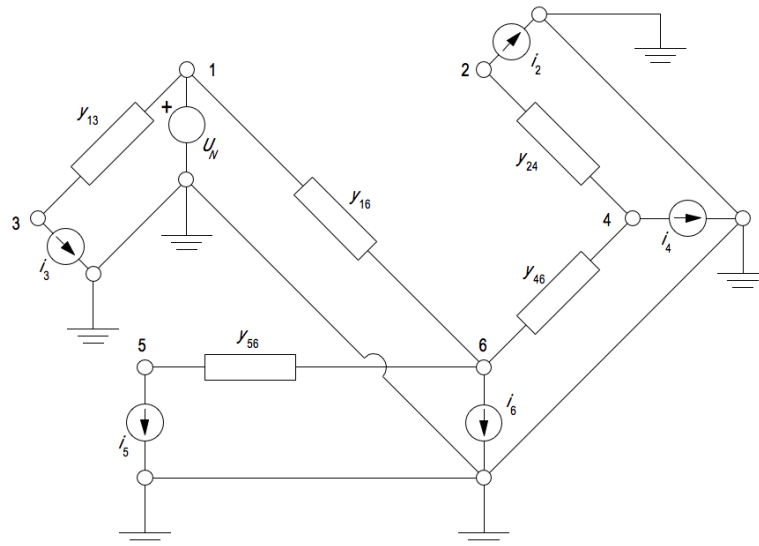


Fig. 6. Red de las figs. 4 y 5 con las fuentes introducidas, mostrando las mallas que se forman y el modelo de líneas cortas.

La matriz de admitancias de esta red se puede obtener sin ninguna complicación aplicando el algoritmo ya conocido:

$$[Y] = \begin{bmatrix} Y_{11} & Y_{12} & \dots & Y_{1n} \\ Y_{21} & Y_{22} & \dots & Y_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ Y_{n1} & Y_{n2} & \dots & Y_{nn} \end{bmatrix} \text{ con } Y_{jj} = \sum_{k=1}^n y_{jk}, \text{ e } Y_{jk, j \neq k} = -y_{jk, j \neq k} \quad (4)$$

y en este caso se tiene que

$$[Y] = \begin{bmatrix} y_{13} + y_{16} & 0 & -y_{13} & 0 & 0 & -y_{16} \\ 0 & y_{24} & 0 & -y_{24} & 0 & 0 \\ -y_{13} & 0 & y_{13} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -y_{24} & 0 & y_{24} + y_{46} & 0 & -y_{46} \\ 0 & 0 & 0 & 0 & y_{56} & -y_{56} \\ -y_{16} & 0 & 0 & -y_{46} & -y_{56} & y_{16} + y_{46} + y_{56} \end{bmatrix}$$

En ocasiones se prefiere un esquema unifilar, como el de la fig. 7, que reproduce la misma información que el diagrama de la fig. 6 pero es algo más simple.

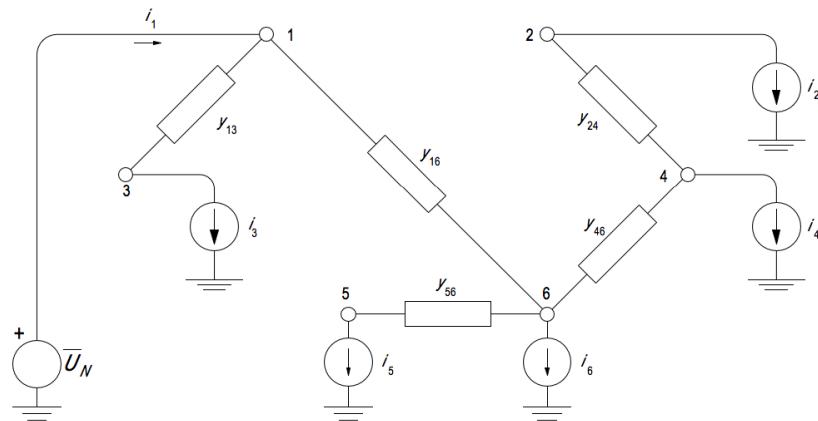


Fig. 7. Modelo de análisis de la red de la fig. 6 representado mediante esquema unifilar.

EJEMPLO 2:

Aunque la precisión que se obtiene con el modelo de línea corta es suficiente en una amplia mayoría de situaciones, para líneas consideradas largas es preferible adoptar la descripción que proporciona el modelo en "pi" que, además, es similar que también permite introducir transformadores de tensión, también presentes en muchas redes.

La misma red de la fig. 6 quedaría representada ahora como en la fig. 8, utilizando el modelo de línea larga para describir las líneas que conectan los 6 nudos entre sí.

de la red como una red de dos puertas y dos terminales por puerta, y emplear después sus matrices de admitancias para componer la de toda la red. Se trata, en suma, de rellenar la matriz general insertando en sus lugares apropiados las matrices de admitancias 2x2 de cada rama de la red.

Rellenar la matriz de admitancias de toda la red se consigue simplemente sumando los elementos con índices homólogos de las matrices 2x2 de admitancias de cada rama de la red.

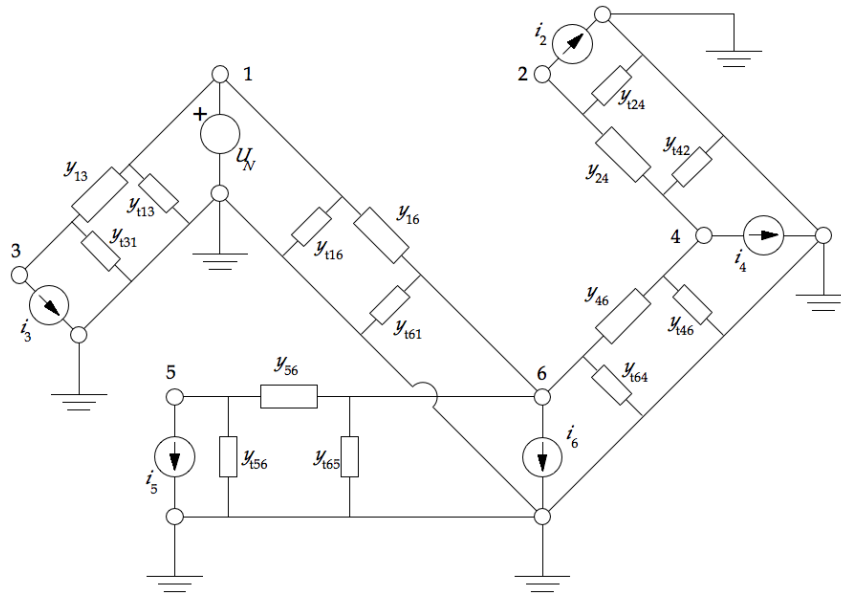


Fig. 9. Esta es la red de la fig. 8.

Para verificar que, en efecto, esto es así, se puede considerar la solución a la que se llegó antes para la red de la fig. 8 que se reproduce aquí de nuevo.

Vamos a observar el nudo 1, que forma parte de las ramas 1-3 y 1-6. La matriz de admitancias de toda la red, tal y como surge del método de los nudos, era:

$$[Y] = \begin{bmatrix} \boxed{1} & \boxed{2} & \boxed{3} & \boxed{4} & \boxed{5} & \boxed{6} \\ \boxed{1} & y_{13} + y_{t13} + y_{16} + y_{t16} & 0 & -y_{13} & 0 & -y_{16} \\ \boxed{2} & 0 & y_{24} + y_{t24} & -y_{24} & 0 & 0 \\ \boxed{3} & -y_{13} & 0 & y_{13} + y_{t31} & 0 & 0 \\ \boxed{4} & 0 & -y_{24} & y_{24} + y_{t42} + y_{46} + y_{t46} & 0 & -y_{46} \\ \boxed{5} & 0 & 0 & 0 & y_{56} + y_{t56} & -y_{56} \\ \boxed{6} & -y_{16} & 0 & -y_{46} & -y_{56} & y_{16} + y_{46} + y_{56} + y_{t61} + y_{t64} + y_{t65} \end{bmatrix}$$

Y las matrices de admitancias 2x2 de las redes de dos puertas que describen a las ramas 1-3 y 1-6 son la $[Y_{1-3}]$ y la $[Y_{1-6}]$ que se escriben a continuación, y también se incluyen las de las otras tres ramas, cinco matrices de admitancias 2x2 en total.

$$\begin{aligned}
[Y_{1-3}] &= \begin{bmatrix} \boxed{1} & & \boxed{3} \\ \boxed{1} & y_{13} + y_{t13} & -y_{13} \\ \boxed{3} & -y_{13} & y_{13} + y_{t31} \end{bmatrix} & [Y_{1-6}] &= \begin{bmatrix} \boxed{1} & & \boxed{6} \\ \boxed{1} & y_{16} + y_{t16} & -y_{16} \\ \boxed{6} & -y_{16} & y_{16} + y_{t61} \end{bmatrix} \\
[Y_{5-6}] &= \begin{bmatrix} \boxed{5} & & \boxed{6} \\ \boxed{5} & y_{56} + y_{t56} & -y_{56} \\ \boxed{6} & -y_{56} & y_{56} + y_{t65} \end{bmatrix} & [Y_{4-6}] &= \begin{bmatrix} \boxed{4} & & \boxed{6} \\ \boxed{4} & y_{46} + y_{t46} & -y_{46} \\ \boxed{6} & -y_{46} & y_{46} + y_{t64} \end{bmatrix} \\
[Y_{2-4}] &= \begin{bmatrix} \boxed{2} & & \boxed{4} \\ \boxed{2} & y_{24} + y_{t24} & -y_{24} \\ \boxed{4} & -y_{24} & y_{24} + y_{t42} \end{bmatrix}
\end{aligned}$$

Puede verse cómo los términos que llevan los subíndices de los nudos afectados (1, 3 y 6) están sumados en los lugares correspondientes de la matriz general. Esto se cumple para los valores de las diagonales, donde por ejemplo los dos términos (1,1) de las matrices $[Y_{1-3}]$ e $[Y_{1-6}]$ están sumados en la posición (1,1) de la matriz general $[Y]$. Lo mismo ocurre con el término (3,3) de $[Y_{1-3}]$, que aparece en la posición (3,3) de $[Y]$, así como el término (6,6) de $[Y_{1-6}]$, que forma parte de la suma en la posición (6,6) de $[Y]$. Pero también ocurre lo mismo con los términos fuera de las diagonales: el término (1,3) de $[Y_{1-3}]$ está en la misma posición (1,3) de $[Y]$, así como el término (1,6) de $[Y_{1-6}]$, que también está en (1,6) en $[Y]$. Con los términos (3,1) y (6,1) ocurre lo mismo.

De manera que podemos extraer de aquí otra regla práctica más que añadir a las que ya se han explicado para obtener las matrices de admitancias de una red:

Se puede componer la matriz de admitancias de una red $[Y]$ sumando los términos homólogos de las matrices de admitancias de todas las ramas de esa red $[Y_{j-k}]$.

Este método tiene varias ventajas:

1. Tratamiento práctico de ramas 'complicadas': mediante la técnica de obtención de la matriz equivalente de una cascada de redes de dos puertas, se puede obtener la matriz 2x2 de transmisión directa de cada rama completa de la red. Y luego, mediante las relaciones de transformación apropiadas, se calcula inmediatamente la matriz de admitancias 2x2 de toda esa rama completa. Esto se vio en el apartado 3 *Redes de dos puertas y parámetros de transmisión* de la lección anterior.
2. Fácil programación para evitar errores: esta técnica resulta de mucha utilidad a la hora de programar algoritmos que resuelvan automáticamente flujos de carga, pues es muy fácil definir rama a rama la matriz 2x2 de admitancias, y construir automáticamente luego la matriz de admitancias de toda la red.

Al final el mecanismo general de obtención del modelo de la red es fácil de programar en cualquier ordenador. Todo lo que se requiere es un escrupuloso cuidado con las transformaciones y con la composición de la matriz final. Para ello es esencial respetar una notación determinada, que permita operar con seguridad a través de los subíndices

2.6 Planteamiento del problema y solución

Las definiciones anteriores son plenamente consistentes con el procedimiento de solución de problemas por el conocido *método de los potenciales de nudo* o método de los nudos. En efecto, la matriz de admitancias definida como se ha recordado, el significado de tensiones de nudo y el concepto de intensidades de las fuentes de cada nudo, son exactamente los del método de los potenciales de nudo. Por tanto se puede escribir que

$$[\bar{Y}][\bar{U}] = [\bar{I}] \quad (2)$$

con

$$[\bar{Y}] = \begin{bmatrix} \bar{Y}_{11} & \bar{Y}_{12} & \dots & \bar{Y}_{1n} \\ \bar{Y}_{21} & \bar{Y}_{22} & \dots & \bar{Y}_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{Y}_{n1} & \bar{Y}_{n2} & \dots & \bar{Y}_{nn} \end{bmatrix} \text{ con } \bar{Y}_{jj} = \sum_{k=1}^n \bar{y}_{jk}, \text{ e } \bar{Y}_{jk, j \neq k} = -\bar{y}_{jk, j \neq k} \quad (4)$$

La ecuación (2) es, entonces, de esta forma:

$$\begin{bmatrix} \bar{Y}_{11} & \bar{Y}_{12} & \dots & \bar{Y}_{1n} \\ \bar{Y}_{21} & \bar{Y}_{22} & \dots & \bar{Y}_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{Y}_{n1} & \bar{Y}_{n2} & \dots & \bar{Y}_{nn} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \bar{U}_1 \\ \bar{U}_2 \\ \dots \\ \bar{U}_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \bar{I}_1 \\ \bar{I}_2 \\ \dots \\ \bar{I}_n \end{bmatrix}, \text{ con } \bar{I}_j = (\bar{S}_j / \bar{U}_j)^* \quad (5)$$

Se llama la atención sobre el valor de las intensidades de las fuentes de nudo del vector de la derecha: lo habitual en los problemas de flujos de potencia es conocer como dato la potencia aparente de las fuentes de nudo (se definen en el apartado siguiente), no su intensidad. De manera que el sistema (5) realmente tiene el aspecto mostrado en (6):

$$\begin{bmatrix} \bar{Y}_{11} & \bar{Y}_{12} & \dots & \bar{Y}_{1n} \\ \bar{Y}_{21} & \bar{Y}_{22} & \dots & \bar{Y}_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \bar{Y}_{n1} & \bar{Y}_{n2} & \dots & \bar{Y}_{nn} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \bar{U}_1 \\ \bar{U}_2 \\ \dots \\ \bar{U}_n \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \bar{S}_1^* / \bar{U}_1^* \\ \bar{S}_2^* / \bar{U}_2^* \\ \dots \\ \bar{S}_n^* / \bar{U}_n^* \end{bmatrix} \quad (6)$$

Puede verse que todos los elementos de los vectores columna son desconocidos, salvo el valor de $\bar{U}_1$, que es la tensión de la fuente que fija los potenciales de la red respecto del nudo de referencia.

La solución del problema consiste en encontrar los valores de las tensiones $\bar{U}_j$ que satis-

facen la ecuación (6). Afortunadamente el problema, por tratarse de una red de Kirchhoff, tiene solución.

Un método para hallarla se deduce fácilmente de la propia ecuación (5). Desarrollando el producto matricial se ve que

$$\left. \begin{aligned} \bar{Y}_{11}\bar{U}_1 + \bar{Y}_{12}\bar{U}_2 + \dots + \bar{Y}_{1n}\bar{U}_n &= \bar{I}_1 \\ \bar{Y}_{21}\bar{U}_1 + \bar{Y}_{22}\bar{U}_2 + \dots + \bar{Y}_{2n}\bar{U}_n &= \bar{I}_2 \\ &\dots \\ \bar{Y}_{n1}\bar{U}_1 + \bar{Y}_{n2}\bar{U}_2 + \dots + \bar{Y}_{nn}\bar{U}_n &= \bar{I}_n \end{aligned} \right\} \bar{I}_j = \sum_{k=1}^n \bar{U}_k \bar{Y}_{jk} \quad (7)$$

donde $\bar{U}_k$ es la tensión de cada nudo k de la red, e $\bar{Y}_{jk}$ el término de la matriz de admittancias de la red que ocupa la posición $j - k$.

La expresión (7) relaciona la intensidad de las fuentes del nudo j con las tensiones de todos los nudos de la red. De ella podemos despejar el valor de cualquiera de esas tensiones de nudo, por ejemplo la del nudo j

$$\begin{aligned} \bar{I}_j &= \bar{U}_1 \bar{Y}_{j1} + \bar{U}_2 \bar{Y}_{j2} + \dots + \bar{U}_j \bar{Y}_{jj} + \dots + \bar{U}_n \bar{Y}_{jn} ; \\ \bar{U}_j \bar{Y}_{jj} &= \bar{I}_j - \bar{U}_1 \bar{Y}_{j1} - \bar{U}_2 \bar{Y}_{j2} - \dots - \bar{U}_n \bar{Y}_{jn} ; \\ \bar{U}_j &= \frac{\bar{I}_j - \bar{U}_1 \bar{Y}_{j1} - \bar{U}_2 \bar{Y}_{j2} - \dots - \bar{U}_n \bar{Y}_{jn}}{\bar{Y}_{jj}} \end{aligned}$$

La expresión anterior conviene generalizarla de la forma que sigue, para indicar la ausencia del sumando $\bar{U}_j \bar{Y}_{jj}$ en el numerador:

$$\bar{U}_j = \frac{1}{\bar{Y}_{jj}} \left(\bar{I}_j - \sum_{k=1}^{k < j} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \sum_{k > j}^{k=n} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k \right) \quad (8)$$

Como valor de I_j tomamos el definido en (5), y entonces llegamos a la ecuación de la que obtener la solución de la red

$$\bar{U}_j = \frac{1}{\bar{Y}_{jj}} \left(\frac{\bar{S}_j^*}{\bar{U}_j^*} - \sum_{k=1}^{k < j} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \sum_{k > j}^{k=n} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k \right) \quad (9)$$

No es posible despejar analíticamente $\bar{U}_j$. La solución solo puede venir, por tanto, de un procedimiento numérico iterativo. Para comenzar podemos partir de cualquier conjunto de valores para las tensiones sin olvidar que $\bar{U}_1$ tendrá un valor prefijado, normalmente próximo al valor nominal de la tensión de la red. La expresión (10) es la (9) pero en ella se ha indicado, mediante la variable m , la iteración en curso:

$$\bar{U}_j^{(m+1)} = \frac{1}{\bar{Y}_{jj}} \left(\frac{\bar{S}_j^*}{\bar{U}_j^{*(m)}} - \sum_{k=1}^{k < j} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k^{(m+1)} - \sum_{k > j}^{k=n} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k^{(m)} \right) \quad (10)$$



Por tratarse de redes de KIRCHHOFF sabemos de antemano que el método convergerá a una solución ⁽⁹⁾. Tras sucesivas iteraciones se obtienen valores de $\bar{U}_j$ cada vez más parecidos. Se obtienen tiempos de computación adecuados si se parte, como es habitual, de una aproximación inicial razonable. Por eso se suele suponer que todas las tensiones coinciden con la nominal de la red, normalmente asignada al nudo 1.

Notas:

Hay más métodos de solución de la ecuación (2). En la bibliografía pueden hallarse al menos el método de NEWTON-RAPHSON y el método desacoplado rápido, para los que algunos autores declaran velocidades de convergencia mayores que las del descrito aquí ⁽¹⁰⁾. En la sección 3 *Solución del problema mediante el método iterativo Newton-Raphson*, p. 93, se describe este método alternativo.

Obtenidas finalmente todas las tensiones $\bar{U}_j$ se pueden calcular las intensidades de las fuentes de nudo mediante las expresiones ya conocidas que se repiten en (11), y constituye un sencillo ejercicio de verificación de resultados comprobar que, efectivamente, la igualdad se cumple:

$$\bar{I}_j = \left(\bar{S}_j / \bar{U}_j \right)^* = \sum_{k=1}^n \bar{U}_k \bar{Y}_{jk} \quad (11)$$

2.7 Potencias de fuente en cada nudo

Las definiciones anteriores de tensión de nudo e intensidades de fuente en cada nudo permiten definir fácilmente la variable *potencias de fuente en cada nudo*, sin más que aplicar su definición de Teoría de circuitos. Así:

$\bar{S}_j$ potencia compleja de fuentes en el nudo j : suma de las potencias complejas que entregan las fuentes conectadas al nudo j .

Su valor se calcula, entonces, como la potencia en VA que *entra* al nudo aportada por los generadores ($\bar{S}_{Gj}$) más la que *entra* a causa de la demanda de los consumidores ($\bar{S}_{Dj}$). Esta segunda tendrá signo negativo para que $\bar{S}_j = \bar{S}_{Gj} + \bar{S}_{Dj}$.

Como conocemos ya la tensión y la intensidad de fuentes en el nudo, esta potencia compleja de fuentes del nudo vale también (véase la eq. 7):

$$\bar{S}_j = \bar{U}_j \bar{I}_j^* = \bar{U}_j \left(\sum_{k=1}^n \bar{U}_k \bar{Y}_{jk} \right)^* \quad (12)$$

⁹ La matriz de coeficientes $[Y]$ es simétrica y definida positiva, como exige el método de GAUSS-SEIDEL.

¹⁰ Nuestras comprobaciones con el mismo paquete informático programado según el procedimiento Gauss-Seidel y según el procedimiento Newton-Raphson muestran que el número de iteraciones requerido para llegar a las mismas soluciones es siempre idéntico, de manera que el segundo no parece más rápido que el primero.

con los significados de las variables ya conocidos, y siendo ahora $\bar{I}_j^*$ el conjugado de la intensidad de las fuentes del nudo j .

Según también la teoría de circuitos, conocida la potencia compleja de nudo es posible determinar la potencia activa P y la potencia reactiva Q de las fuentes del nudo, pues siempre se tiene que $\bar{S} = P + Q i$. Así pues:

P_j potencia activa de las fuentes del nudo j : suma de la potencia activa que entregan las fuentes conectadas al nudo j , que es también la parte real de la potencia compleja $\bar{S}_j$ de las fuentes del nudo j , en W.

Q_j potencia reactiva de las fuentes del nudo j : suma de la potencia reactiva que entregan las fuentes conectadas al nudo j , que es también la parte imaginaria de la potencia compleja $\bar{S}_j$ de las fuentes del nudo j , en VAr.

En función de las potencias complejas de generación inyectadas y demandadas en el nudo j , $\bar{S}_{Gj} = P_{Gj} + Q_{Gj} i$, y $\bar{S}_{Dj} = P_{Dj} + Q_{Dj} i$ respectivamente, el valor de la potencia compleja de las fuentes en cada nudo es

$$\bar{S}_j = P_j + Q_j i = (P_{Gj} + P_{Dj}) + (Q_{Gj} + Q_{Dj}) i \quad (13)$$

2.8 Potencia que se entrega a cada línea

Las ramas del modelo de un sistema de potencia son líneas cuya representación más habitual es el modelo de impedancias en "pi", aunque puede prescindirse de las admitancias en el caso de líneas cortas. En cualquier caso la potencia compleja que un nudo *entrega* a cada una de las líneas que a él están conectadas se absorbe en el respectivo nudo final, a excepción de las pérdidas debidas a las impedancias interpuestas.

En el modelo de línea corta, vista desde el nudo j , la línea jk es un dipolo que absorbe una potencia compleja

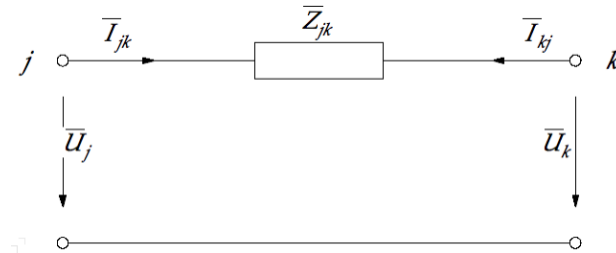


Fig. 10. Línea jk del sistema de potencia. Modelo de línea corta.

$$\bar{S}_{jk} = \bar{U}_j \bar{I}_{jk}^* = \bar{U}_j \bar{y}_{jk} (\bar{U}_j - \bar{U}_k)^* \quad (14)$$

donde la intensidad $\bar{I}_{jk}$ es la que sale del nudo j , y se ha calculado como el producto de la admitancia de la rama $\bar{y}_{jk} = 1/\bar{Z}_{jk}$ por la diferencia de las tensiones de sus dos nudos

extremos, desde el j hasta el k .

De igual forma se puede definir la potencia que entrega el nudo k a esa misma línea, hacia el nudo j , y es

$$\bar{S}_{kj} = \bar{U}_k \bar{I}_{kj}^* = \bar{U}_k \bar{y}_{kj} (\bar{U}_k - \bar{U}_j)^* \quad (15)$$

Estas dos potencias son distintas: aun cuando se trate de una rama para la que las admitancias sean iguales $\bar{y}_{jk} = \bar{y}_{kj}$ y los conjugados de las corrientes simplemente resulten opuestos $\bar{I}_{jk}^* = -\bar{I}_{kj}^*$, las tensiones de los nudos son distintas $\bar{U}_j \neq \bar{U}_k$.

La diferencia entre ambas es normalmente muy pequeña, pero no nula, pues la potencia que uno de los nudos entrega a la rama será la absorbida por el otro más las pérdidas de potencia compleja debidas a la impedancia de la línea. Esa *diferencia* se calcula como $\bar{S}_{jk} + \bar{S}_{kj}$, pues ambas son potencias que cada nudo *entrega* a la línea y, siendo el flujo de potencia hacia un lado o hacia el otro, tienen que tener signos opuestos. Por eso su diferencia se obtiene sumándolas, y no restándolas.

En el modelo de línea larga (fig. 11), que es similar al modelo de los transformadores, las potencias entregadas a las ramas desde cada nudo se calculan igual, teniendo en cuenta ahora que la intensidad $\bar{I}_{jk}$ se divide entre la que recorre la impedancia $\bar{Z}_{jk}$, que valdrá $\frac{\bar{U}_j - \bar{U}_k}{\bar{Z}_{jk}}$, y la que se va por la admitancia $\bar{y}_{jk}$, que vale $\bar{y}_{jk} \bar{U}_j$. De manera que las potencias resultan ser las siguientes:

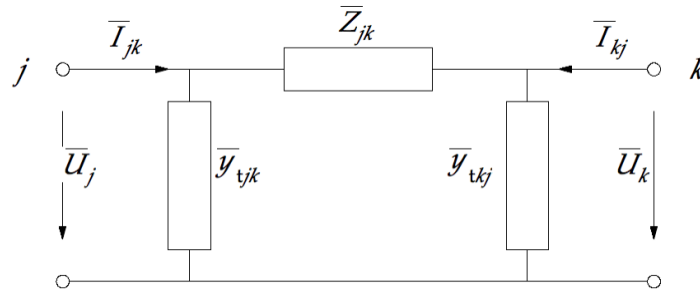


Fig. 11. Línea jk del de sistema de potencia.
Modelo de línea larga.

$$\bar{S}_{jk} = \bar{U}_j \bar{I}_{jk}^* = \bar{U}_j \left(\frac{\bar{U}_j - \bar{U}_k}{\bar{Z}_{jk}} + \bar{y}_{jk} \bar{U}_j \right)^* \quad (16)$$

$$\bar{S}_{kj} = \bar{U}_k \bar{I}_{kj}^* = \bar{U}_k \left(\frac{\bar{U}_k - \bar{U}_j}{\bar{Z}_{jk}} + \bar{y}_{kj} \bar{U}_k \right)^* \quad (17)$$

Y las conclusiones son las mismas que para la línea corta: las potencias no coinciden y

$\bar{S}_{jk} + \bar{S}_{kj}$ son las pérdidas en la línea.

Las expresiones anteriores se refieren a la impedancia serie y a las semi-admitancias en paralelo del modelo en "pi" de la rama jk .

Pero sería deseable poder utilizar, en su lugar, los términos de la matriz de admitancias de esa rama, que ya figuran insertos dentro de la matriz de toda la red. Para ello, simplemente hay que tener en cuenta que los términos de la matriz de admitancias de una rama descrita con el modelo en "pi" valen:

$$\begin{bmatrix} \bar{I}_j \\ -\bar{I}_k \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \bar{y}_j + \frac{1}{\bar{Z}_{jk}} & -\frac{1}{\bar{Z}_{jk}} \\ -\frac{1}{\bar{Z}_{jk}} & \bar{y}_k + \frac{1}{\bar{Z}_{jk}} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \bar{U}_j \\ \bar{U}_k \end{bmatrix}$$

Por tanto, las expresiones (16) y (17) resultan ser, en términos de la matriz de admitancias de la rama jk , las siguientes:

$$\left. \begin{aligned} \bar{Y}_{jj} &= \bar{y}_{jk} + \frac{1}{\bar{Z}_{jk}} \\ \bar{Y}_{jk} &= -\frac{1}{\bar{Z}_{jk}} \\ \bar{Y}_{kj} &= -\frac{1}{\bar{Z}_{jk}} \\ \bar{Y}_{kk} &= \bar{y}_{kj} + \frac{1}{\bar{Z}_{jk}} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} \bar{S}_{jk} &= \bar{U}_j \left[-\bar{Y}_{jk} (\bar{U}_j - \bar{U}_k) + (\bar{Y}_{jj} + \bar{Y}_{jk}) \bar{U}_j \right]^* \\ \bar{S}_{kj} &= \bar{U}_k \left[-\bar{Y}_{kj} (\bar{U}_k - \bar{U}_j) + (\bar{Y}_{kk} + \bar{Y}_{kj}) \bar{U}_k \right]^* \end{aligned} \quad (18)$$

En (18), que son las expresiones más fáciles de programar porque solo emplean valores que ya forman parte de la matriz de admitancias de la red completa, se aprecian las mismas diferencias que había entre (16) y (17): las potencias no coinciden y $\bar{S}_{jk} - \bar{S}_{kj}$ son las pérdidas en la línea.

2.9 Pérdidas de potencia en la red y rendimiento

Como se vio en el apartado anterior, la diferencia entre las potencias complejas que entrega cada nudo extremo de una línea jk , $\bar{S}_{jk} + \bar{S}_{kj}$, es la potencia compleja perdida en la rama jk por razón de la impedancia de la línea. Esta diferencia puede escribirse en forma cartesiana como

$$\bar{S}_{jk} - \bar{S}_{kj} = P_{pp} + Q_{pp} i \quad (19)$$

La parte real de esa diferencia P_{pp} es la potencia activa perdida en la rama, en W.

La suma $\sum P_{pp}$ es la potencia activa perdida en toda la red.

Un balance energético de toda la red permite ver enseguida que la potencia inyectada por los generadores debe ser igual a la demandada por los consumidores más la potencia perdida en la red.

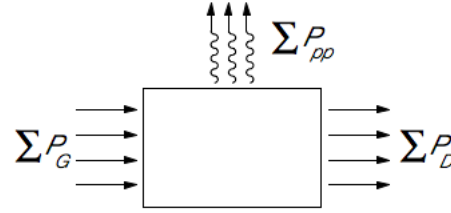


Fig. 12. Balance energético de la red.

Es claro que, entonces, el rendimiento de la red debe definirse como la relación entre la potencia activa extraída por las cargas y la potencia activa inyectada por los generadores a la red:

$$\eta = \frac{\sum P_D}{\sum P_G} \quad (20)$$

Teniendo en cuenta que $\sum P_G = \sum P_D + \sum P_{pp}$, es decir, que $\sum P_D = \sum P_G - \sum P_{pp}$, el rendimiento también puede ponerse como

$$\eta = 1 - \frac{\sum P_{pp}}{\sum P_G} \quad (21)$$

3 SOLUCIÓN DEL PROBLEMA MEDIANTE EL MÉTODO ITERATIVO NEWTON-RAPHSON

Ya vimos en la ecuación (7), que se repite a continuación, la relación que proporciona el método de los potenciales de nudo entre las tensiones e intensidades de las fuentes de nudo en la red.

$$\left. \begin{aligned} \bar{Y}_{11}\bar{U}_1 + \bar{Y}_{12}\bar{U}_2 + \dots + \bar{Y}_{1n}\bar{U}_n &= \bar{I}_1 \\ \bar{Y}_{21}\bar{U}_1 + \bar{Y}_{22}\bar{U}_2 + \dots + \bar{Y}_{2n}\bar{U}_n &= \bar{I}_2 \\ &\dots \\ \bar{Y}_{n1}\bar{U}_1 + \bar{Y}_{n2}\bar{U}_2 + \dots + \bar{Y}_{nn}\bar{U}_n &= \bar{I}_n \end{aligned} \right\} \bar{I}_j = \sum_{k=1}^n \bar{U}_k \bar{Y}_{jk} \quad (7)$$

Despejando el valor de una tensión cualquiera, por ejemplo $\bar{U}_j$, llegábamos a la expresión (8) siguiente

$$\bar{U}_j = \frac{1}{\bar{Y}_{jj}} \left(\frac{\bar{S}_j^*}{\bar{U}_j^*} - \sum_{k=1}^{k < j} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \sum_{k > j}^{k=n} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k \right) \quad (8)$$

de la que se obtiene el valor $\bar{U}_j$ mediante el método iterativo de GAUSS-SEIDEL porque se dan las condiciones para ello. Pero también es posible utilizar otros métodos cuya convergencia se dice más rápida, lo que disminuye el tiempo de computación⁽¹¹⁾. Uno de ellos es el de NEWTON-RAPHSON que ahora veremos, para hallar los valores de las

¹¹ Nuestra experiencia usando ambos métodos tal y como se describen aquí nos muestra que el número de iteraciones para llegar a las mismas soluciones es idéntico en ambos casos.

tensiones $\bar{U}_j$ que solucionan el sistema siguiente

$$\begin{cases} \sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k = \bar{I}_j \\ \bar{S}_j = \bar{U}_j \bar{I}_j^* \end{cases} \quad (22)$$

Cada ecuación j de las n ecuaciones del sumatorio es una función, entre otras, de la tensión del nudo j , que puede escribirse así:

$$f(\bar{U}_j) = \sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \bar{I}_j \quad (23)$$

de forma que si calculamos para qué valor de $\bar{U}_j$ se obtiene $f(\bar{U}_j) = 0$ lo que realmente

estamos haciendo es calcular la solución de $\sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \bar{I}_j = 0$, es decir, la de $\sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k = \bar{I}_j$.

Por tanto, buscar las raíces de la función $f(\bar{U}_j)$ definida en (23) equivale a resolver las ecuaciones de (22).

El método de NEWTON-RAPHSON es idóneo para localizar las raíces de funciones definidas analíticamente siempre que éstas sean derivables también analíticamente en el dominio de la solución. Su expresión general es la de la ecuación (24) que representa el procedimiento iterativo que se ilustra en la fig. 13,

$$\bar{U}_j^{(m+1)} = \bar{U}_j^{(m)} - \frac{f(\bar{U}_j^{(m)})}{f'(\bar{U}_j^{(m)})} \quad (24)$$

donde el superíndice (m) denota la iteración efectuada y $f'(\bar{U}_j)$ es la derivada de la función $f(\bar{U}_j)$ en el entorno de la solución buscada.

Para iterar se parte de un valor inicial (superíndice 0) cercano al cero de la función y, tras la primera iteración, se llega a una solución (superíndice 1) más próxima a la raíz de la función que el valor inicial.

En el ejemplo tras cuatro iteraciones se llega a la raíz (el cero) de la función.

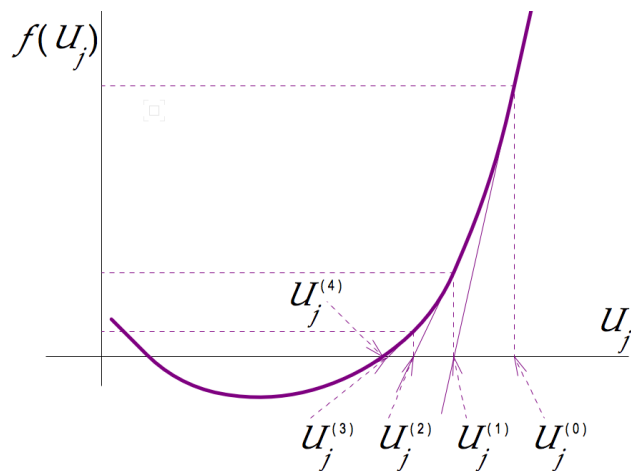


Fig. 13. Ejemplo que ilustra el método iterativo Newton-Raphson.

La aplicación del método exige poder obtener la derivada explícita de la función cuyos ceros se quieren calcular. En este caso se trata de conseguir la derivada de (23).



Primero combinamos las dos ecuaciones de (22) en una sola:

$$f(\bar{U}_j) = \sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \bar{I}_j = \sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \left(\frac{\bar{S}_j}{\bar{U}_j} \right)^* \quad (25)$$

Para derivar esa función vamos a expresarla de una manera más conveniente que destaque que dentro del sumatorio aparece el término de subíndice j :

$$f(\bar{U}_j) = \sum_{k=1}^{k < j} \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k + \bar{Y}_{jj} \bar{U}_j + \sum_{k=j+1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k - \left(\frac{\bar{S}_j}{\bar{U}_j} \right)^* \quad (26)$$

Ahora la derivada de f respecto de $\bar{U}_j$ vale

$$f'(\bar{U}_j) = \bar{Y}_{jj} - \left(-\frac{\bar{S}_j}{\bar{U}_j^2} \right)^* = \bar{Y}_{jj} + \left(\frac{\bar{S}_j}{\bar{U}_j^2} \right)^* \quad (27)$$

y el procedimiento iterativo queda construido así:

$$\bar{U}_j^{(m+1)} = \bar{U}_j^{(m)} - \frac{f(\bar{U}_j^{(m)})}{f'(\bar{U}_j^{(m)})} = \bar{U}_j^{(m)} - \frac{\sum_{k=1}^n \bar{Y}_{jk} \bar{U}_k^{(m)} - \left(\frac{\bar{S}_j}{\bar{U}_j^{(m)}} \right)^*}{\bar{Y}_{jj} + \left(\frac{\bar{S}_j}{\bar{U}_j^{(m)2}} \right)^*} \quad \text{para } j > 1 \quad (28)$$

Al imponer la condición $j > 1$ el procedimiento iterativo no modificará el valor de la tensión del nudo 1, que según el modelo de red que estamos resolviendo no es incógnita sino dato.

Una iteración completa consiste en emplear la ecuación (28) una vez para cada una de las n tensiones de la red, haciendo correr el subíndice j desde $j = 2$ hasta $j = n$. Como es habitual en este tipo de procedimientos, se arranca a partir de un conjunto de valores arbitrarios para las tensiones de los nudos. Normalmente se considera que todos ellos tienen la tensión del nudo 1, $\bar{U}_1$. Al terminar la primera ronda de aplicación de (28) los nuevos valores obtenidos de las tensiones estarán más cerca de la solución que los valores arbitrarios usados para iniciar el procedimiento. Habrá que efectuar una cierta cantidad de estas iteraciones completas hasta que las n diferencias del tipo $\bar{U}_j^{(m+1)} - \bar{U}_j^{(m)}$, es decir, la diferencia entre cada valor $\bar{U}_j$ recién obtenido y el resultante de la iteración anterior, sean tan pequeñas como se quiera, lo que determina la precisión del resultado.

4 MODELO PARA REDES RESISTIVAS

4.1 Parámetros y solución de la red

El flujo de potencia con corriente alterna en las redes reales se analiza mediante el cálculo fasorial que se ha descrito en este tema, que requiere operar con números complejos. Didácticamente es suficiente, sin embargo, emplear tan solo números reales, que representen bien la parte real, bien la imaginaria de los fasores. Es muy frecuente encontrar modelos para la enseñanza de estos temas que hagan justamente esto.

Si se prescinde de la parte imaginaria de los fasores, el cálculo que se realiza con la parte real es el propio de redes puramente resistivas. Todas las expresiones deducidas hasta aquí serían válidas, sin más modificaciones que sustituir los números complejos por números reales (es decir, eliminar la rayita horizontal superior que los distingue).

Este modelo, que se puede programar en una hoja de cálculo, resulta muy conveniente para hacer problemas de flujos de potencia en redes pequeñas, pues las conclusiones que se obtienen en muchos aspectos no desmerecen en nada a las que se obtendrían en un modelo fasorial. Incluso resulta más fácil de entender el modelo puramente resistivo, que implica justamente la mitad de cifras en el resultado, y resulta más intuitivo de comprender.

Como ejemplo, vamos a plantear y resolver un sistema basado en ese modelo en "pi" (fig. 14):

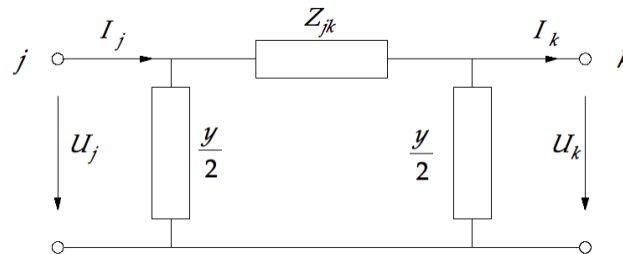


Fig. 14. Modelo de línea larga con parámetros en "pi".

De forma similar a como se hizo en la sección anterior, a partir de las admitancias de las ramas se obtiene inmediatamente la matriz de admitancias de la red, que se define como

$$[Y] = \begin{bmatrix} Y_{11} & Y_{12} & \dots & Y_{1n} \\ Y_{21} & Y_{22} & \dots & Y_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ Y_{n1} & Y_{n2} & \dots & Y_{nn} \end{bmatrix} \text{ con } Y_{jj} = \sum_{k=1}^n y_{jk}, \text{ e } Y_{jk, j \neq k} = -y_{jk, j \neq k} \quad (29)$$

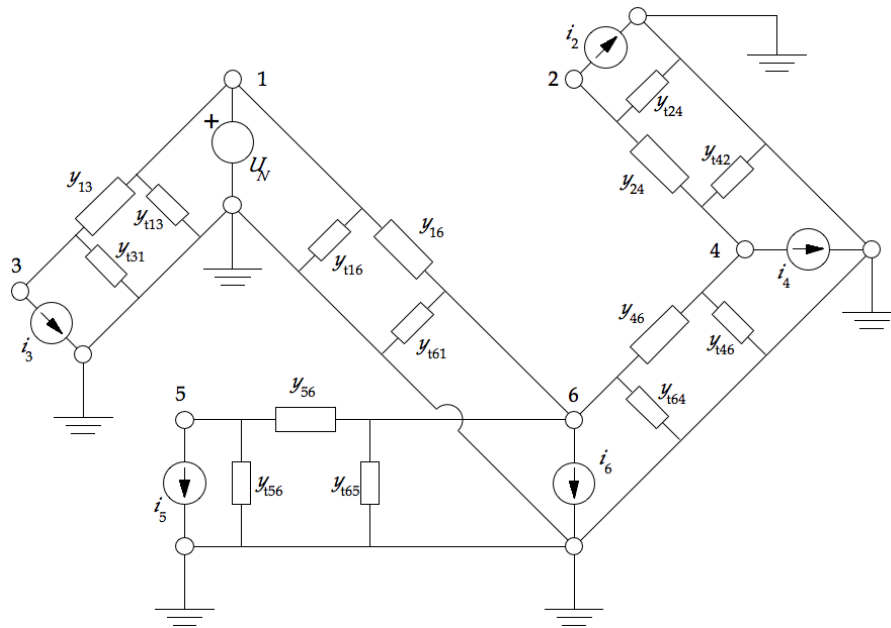


Fig. 15. Red planteada con el modelo de líneas largas puramente resistivas.

La matriz de admitancias de toda la red se obtiene mediante los procedimientos habituales y vale:

$$[Y] = \begin{bmatrix} y_{13} + y_{t13} + & 0 & -y_{13} & 0 & 0 & -y_{16} \\ +y_{16} + y_{t16} & & & & & \\ 0 & y_{24} + y_{t24} & 0 & -y_{24} & 0 & 0 \\ -y_{13} & 0 & y_{13} + y_{t31} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -y_{24} & 0 & y_{24} + y_{t42} + & 0 & -y_{46} \\ & & & +y_{46} + y_{t46} & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & y_{56} + y_{t56} & -y_{56} \\ -y_{16} & 0 & 0 & -y_{46} & -y_{56} & y_{16} + y_{46} + y_{56} + \\ & & & & & +y_{t61} + y_{t64} + y_{t65} \end{bmatrix}$$

La ecuación que hay que resolver es esta:

$$[Y][U] = [I] \quad (30)$$

es decir,

$$\begin{bmatrix} y_{13} + y_{t13} + & 0 & -y_{13} & 0 & 0 & -y_{16} \\ +y_{16} + y_{t16} & & & & & \\ 0 & y_{24} + y_{t24} & 0 & -y_{24} & 0 & 0 \\ -y_{13} & 0 & y_{13} + y_{t31} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -y_{24} & 0 & y_{24} + y_{t42} + & 0 & -y_{46} \\ & & & +y_{46} + y_{t46} & & \\ 0 & 0 & 0 & 0 & y_{56} + y_{t56} & -y_{56} \\ -y_{16} & 0 & 0 & -y_{46} & -y_{56} & y_{16} + y_{46} + y_{56} + \\ & & & & & +y_{t61} + y_{t64} + y_{t65} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} U_1 \\ U_2 \\ U_3 \\ U_4 \\ U_5 \\ U_6 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} I_1 \\ I_2 \\ I_3 \\ I_4 \\ I_5 \\ I_6 \end{bmatrix}$$

Por tratarse de redes de KIRCHHOFF sabemos de antemano que el problema tiene solución, y el método iterativo a emplear es

$$U_j^{(m+1)} = \frac{1}{Y_{jj}} \left(\frac{P_j}{U_j^{(m)}} - \sum_{k=1}^{k < j} Y_{jk} U_k^{(m+1)} - \sum_{k=j}^{k=n} Y_{jk} U_k^{(m)} \right) \quad (31)$$

donde m indica la iteración en curso y k recorre todos los nudos de la red hasta n . Tras sucesivas iteraciones se obtienen valores de U_j cada vez más parecidos, y la convergencia es rápida siempre que se parta de una aproximación inicial razonable, como puede ser la de suponer que todas las tensiones coinciden con la nominal de la red, normalmente asignada al nudo 1.

Obtenidas finalmente todas las tensiones U_j , se calculan las intensidades de las fuentes de nudo de alguna de las dos maneras que se indican en (32), pues ambas coinciden:

$$I_j = P_j / U_j = \sum_{k=1}^n U_k Y_{jk} \quad (32)$$

La potencia del nudo uno se obtiene de la expresión general $P_j = U_j I_j$ y con ella se tienen ya caracterizadas todas las fuentes de la red.

Para determinar la potencia transportada por las líneas se debe tener en cuenta que la potencia que el nudo j entrega a la línea que lo une con el nudo k vale

$$P_{jk} = U_j I_{jk} = U_j \left((U_j - U_k) y_{jk} + U_j y_{tjk} \right) \quad (33)$$

donde se ha tenido en cuenta que la intensidad I_{jk} es la que circula por la impedancia en serie $(U_j - U_k) y_{jk}$ más la que se deriva por la impedancia transversal $U_j y_{tjk}$ colocada junto al nudo j en el modelo en "pi".

Como ya se ha explicado, esa potencia no coincide con el valor de la potencia que el nudo k entrega hacia la línea que lo une con j que también hay que calcular

$$P_{kj} = U_k I_{kj} = U_k \left((U_k - U_j) y_{kj} + U_k y_{tkj} \right) \quad (34)$$

Las expresiones (33) y (34) se pueden poner en función de los términos de la matriz de admitancias de la red, igual que se hizo en (18), y las potencias resultan como en (35):

$$\left. \begin{aligned} Y_{jj} &= y_{yjk} + \frac{1}{Z_{jk}} \\ Y_{jk} &= -\frac{1}{Z_{jk}} \\ Y_{kj} &= -\frac{1}{Z_{jk}} \\ Y_{kk} &= y_{tkj} + \frac{1}{Z_{jk}} \end{aligned} \right\} \begin{aligned} P_{jk} &= U_j \left[-Y_{jk} (U_j - U_k) + (Y_{jj} + Y_{jk}) U_j \right] \\ P_{kj} &= U_k \left[-Y_{kj} (U_k - U_j) + (Y_{kk} + Y_{kj}) U_k \right] \end{aligned} \quad (35)$$

A partir de aquí se obtiene el rendimiento de la red de la forma habitual, es decir, sumando todas las potencias entregadas a las líneas desde cada nudo para hallar las pérdidas de la red porque

$$\sum P_{pp} = \sum_{j=1}^n P_j = \sum_{j=1}^n \left(\sum_{\substack{k=1 \\ k \neq j}}^n P_{jk} \right) \quad (36)$$

y el rendimiento de la red es la relación entre la potencia extraída por las cargas y la potencia activa inyectada por los generadores a la red:

$$\eta = \frac{\sum P_D}{\sum P_G} = 1 - \frac{\sum P_{pp}}{\sum P_G} \quad (37)$$

5 TRANSFORMADORES

Las caídas de tensión de las redes eléctricas son proporcionales a la intensidad que soportan sus ramas, que a su vez es función de la potencia que absorben sus receptores. Si esos receptores absorben siempre la potencia que necesitan, es decir, son receptores de potencia constante, la disminución de la tensión en el nudo al que se conectan incrementa la intensidad absorbida desde ese nudo para que se mantenga constante la potencia. Pero esta mayor intensidad causa, a su vez, mayores caídas de tensión en las ramas que la proporcionan, lo que produce mayores caídas de tensión en el nudo, y así en una espiral que converge hacia el nuevo valor de equilibrio entre potencia absorbida constante, la nueva tensión del nudo y la mayor intensidad demandada desde él.

Las mayores intensidades demandadas por los receptores de potencia constante a consecuencia de las caídas de tensión causan problemas en la red:

1. Por un lado significan una mayor solicitud de la infraestructura existente, que puede sobrepasar su capacidad de transporte o distribución nominal. Esto ocurre

cuando la intensidad de la rama supera su intensidad admisible, y se hace preciso invertir en mejorar la rama en cuestión.

2. Por otro lado representan una pérdida de rendimiento al significar mayores pérdidas, que son proporcionales al cuadrado de la intensidad de cada rama. De nuevo se haría necesario invertir para reducir la resistencia, mejorando la rama afectada.
3. También se plantean problemas en la aparamenta de corte, que debe interrumpir intensidades mayores a costa de acelerar su envejecimiento.

Si la rama consiste en una línea eléctrica, aumentar su capacidad puede significar modificarla cambiando el conductor por alguno de mayor sección. La tabla 1 indica algunas capacidades de las líneas más habituales en las redes de distribución.

Tabla 1. Capacidad máxima de las líneas aéreas de distribución habituales según el tipo de conductor y la tensión de la red.

Conductor	S mm ²	A/mm ²	I max	45,0 kV	60,0 kV	110,0 kV	132,0 kV
LA-30	31,1	4,376	136 A	10 607 kVA	14 143 kVA	25 929 kVA	31 115 kVA
LA-56	54,6	3,610	197 A	15 363 kVA	20 484 kVA	37 554 kVA	45 064 kVA
LA-110	116,2	2,695	313 A	24 408 kVA	32 544 kVA	59 665 kVA	71 598 kVA
LA-180	181,6	2,345	426 A	33 195 kVA	44 260 kVA	81 143 kVA	97 371 kVA
LA-280	281,1	2,0024	563 A	43 873 kVA	58 497 kVA	107 244 kVA	128 693 kVA

Otra solución consiste en emplear transformadores reguladores que pueden tanto elevar o reducir la tensión como modificar el desfase entre las tensiones y las intensidades de las fases. En la sección 3.6 "Transformadores como redes de dos puertas", p. 68, se obtuvo para este caso un modelo del transformador que resultaba tener una red equivalente también en "pi". Esta característica permite incorporar un transformador regulador al modelo de red con ramas en "pi" teniendo en cuenta, simplemente, que el valor de las admitancias transversales y en serie dependen de la relación de transformación m .

En efecto, se dedujo entonces que

$$\bar{I}_j = \frac{\bar{y}_{cc}}{\bar{m} \bar{m}^*} \bar{U}_j - \frac{\bar{y}_{cc}}{\bar{m}^*} \bar{U}_k; \quad \bar{I}_k = \frac{\bar{y}_{cc}}{\bar{m}} \bar{U}_j - \bar{y}_{cc} \bar{U}_k$$

de manera que ahora, utilizando solo la parte real de los fasores,

$$I_j = \frac{y_{cc}}{m^2} U_j - \frac{y_{cc}}{m} U_k; \quad I_k = \frac{y_{cc}}{m} U_j - y_{cc} U_k$$

y cambiando de signo la segunda ecuación, como es habitual, se llega a la expresión de la matriz de admitancias de la red:

$$\begin{bmatrix} I_j \\ -I_k \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{1}{m^2} y_{cc} & -\frac{1}{m} y_{cc} \\ -\frac{1}{m} y_{cc} & y_{cc} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} U_j \\ U_k \end{bmatrix} \quad \text{con} \quad y_{cc} = \frac{1}{Z_{cc}}$$

Esta ecuación equivale a una red de dos puertas, modelo en "pi", cuyas admitancias serie y transversales tengan el valor indicado en la fig. 16.

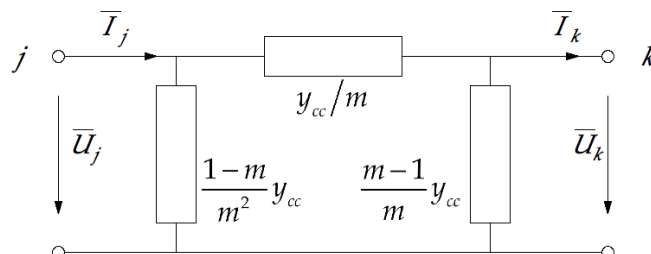


Fig. 16. Red de dos puertas equivalente a un transformador que modifica el valor eficaz de la tensión.

EJEMPLO:

Un transformador 45 kV/ 45 kV con una impedancia de cortocircuito de 9.2Ω que esté regulando la tensión un +2.5% de la tensión nominal equivaldría a la red de dos puertas siguiente:

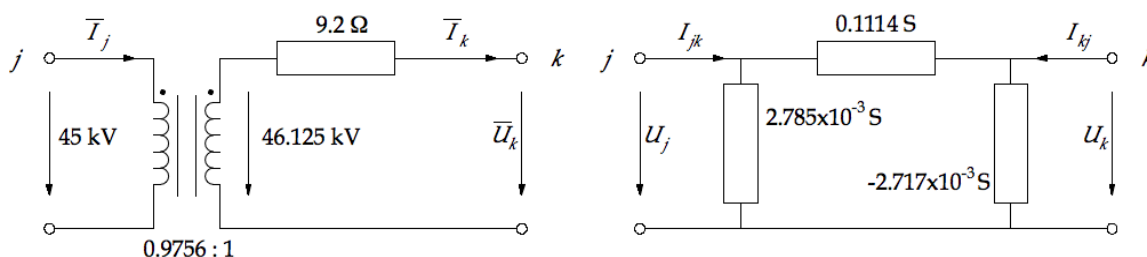
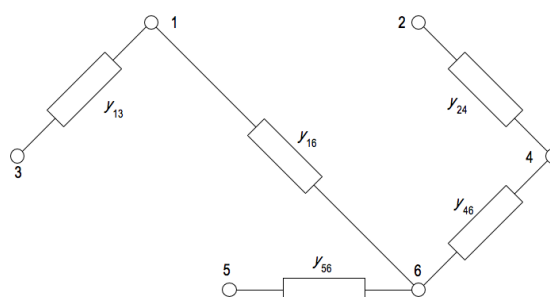


Fig. 17. Transformador regulador del valor eficaz de la tensión y su red de dos puertas equivalente.

6 PROBLEMAS RESUELTOS

1. Obtener directamente la matriz de admitancias de la red cuyo modelo es el de la figura adjunta, sabiendo que las impedancias representan líneas cortas de $z = 5 \Omega/\text{km}$.



Línea	km
1 - 3	50
1 - 6	175
2 - 4	50
4 - 6	60
5 - 6	75

Solución:

Se trata de obtener la matriz de admitancias $[Y]$ que es

$$[Y] = \begin{bmatrix} Y_{11} & Y_{12} & \dots & Y_{1n} \\ Y_{21} & Y_{22} & \dots & Y_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ Y_{n1} & Y_{n2} & \dots & Y_{nn} \end{bmatrix} \text{ con } Y_{jj} = \sum_{k=1}^n y_{jk}, \text{ e } Y_{jk, j \neq k} = -y_{jk, j \neq k}.$$

El término $Y_{13} = -y_{13}$ es la admitancia que une el nudo 1 con el 3 y vale;

$$Y_{13} = -y_{13} = -\frac{1}{5(\Omega/\text{km}) \cdot 50(\text{km})} = -\frac{1}{250\Omega} = -0,004\Omega^{-1}$$

y el simétrico $Y_{31} = -y_{31}$ vale lo mismo.

Los términos de la diagonal son las admitancias propias de cada nudo. Para el nudo 1 su admitancia propia vale:

$$Y_{11} = y_{13} + y_{16} = \frac{1}{5 \times 50} + \frac{1}{5 \times 175} = 0,005143\Omega^{-1}$$

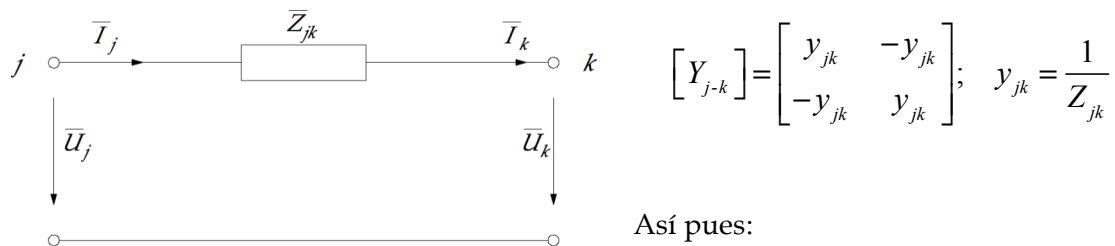
Los resultados pueden organizarse en una tabla como la siguiente, donde los valores son todos Ω^{-1} :

Matriz de admitancias [Y]						
	1	2	3	4	5	6
1	0,00514	0,0	-0,00400	0,0	0,0	-0,00114
2	0,0	0,00400	0,0	-0,004	0,0	0,0
3	-0,00400	0,0	0,00400	0,0	0,0	0,0
4	0,0	-0,00400	0,0	0,00733	0,0	-0,00333
5	0,0	0,0	0,0	0,0	0,00267	-0,00267
6	-0,00114	0,0	0,0	-0,00333	-0,00267	0,00714

2. Calcúlese todas las matrices de admitancias de cada rama de la red anterior y compóngase a partir de ellas la matriz de admitancia de la red completa.

Solución:

Se trata de obtener de nuevo la matriz de admitancias [Y] componiéndola directamente a partir de las matrices de admitancias $[Y_{j-k}]$ de las ramas de la red. Esas matrices son las del modelo de línea corta, y todas tienen la forma:





$$[Y_{1-3}] = \begin{bmatrix} \boxed{1} & \boxed{3} \\ \boxed{1} & 0,00400 & -0,00400 \\ \boxed{3} & -0,00400 & 0,00400 \end{bmatrix}$$

$$[Y_{5-6}] = \begin{bmatrix} \boxed{5} & \boxed{6} \\ \boxed{5} & 0,00267 & -0,00267 \\ \boxed{6} & -0,00267 & 0,00267 \end{bmatrix}$$

$$[Y_{2-4}] = \begin{bmatrix} \boxed{2} & \boxed{4} \\ \boxed{2} & 0,00400 & -0,00400 \\ \boxed{4} & -0,00400 & 0,00400 \end{bmatrix}$$

$$[Y_{1-6}] = \begin{bmatrix} \boxed{1} & \boxed{6} \\ \boxed{1} & 0,00114 & -0,00114 \\ \boxed{6} & -0,00114 & 0,00114 \end{bmatrix}$$

$$[Y_{4-6}] = \begin{bmatrix} \boxed{4} & \boxed{6} \\ \boxed{4} & 0,00333 & -0,00333 \\ \boxed{6} & -0,00333 & 0,00333 \end{bmatrix}$$

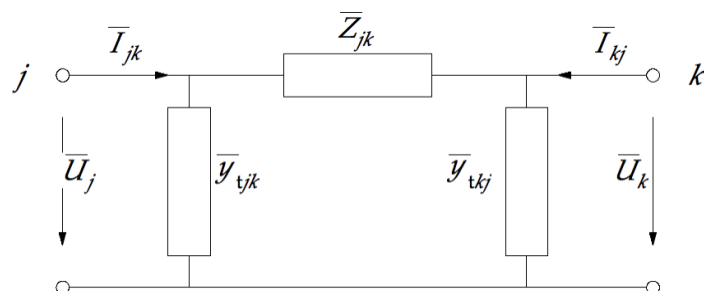
Y ahora componemos la matriz $[Y]$ sumando ordenadamente los términos de las cinco matrices anteriores según sus subíndices correspondientes:

Matriz de admitancias $[Y]$						
	1	2	3	4	5	6
1	0,00400 + + 0,00114 = = 0,00514	0,0	-0,00400	0,0	0,0	-0,00114
2	0,0	0,00400	0,0	-0,00400	0,0	0,0
3	-0,00400	0,0	0,00400	0,0	0,0	0,0
4	0,0	-0,00400	0,0	0,00400 + + 0,00333 = = 0,00733	0,0	-0,00333
5	0,0	0,0	0,0	0,0	0,00267	-0,00267
6	-0,00114	0,0	0,0	-0,00333	-0,00267	0,00114 + + 0,00267 + + 0,00333 = = 0,00714

3. Recalcular la matriz de admitancias anterior utilizando el modelo de línea larga para la línea más larga (1-6), considerando una impedancia en paralelo de $11 \times 10^5 \Omega/\text{km}$.

Solución:

Lo primero es obtener la matriz de admitancias de la línea 1 - 6 de acuerdo al modelo de línea larga, que se representa al lado, donde $j = 1$ y $k = 6$.



$$[Y_{1-6}] = \begin{bmatrix} y_{16} + y_{t16} & -y_{16} \\ -y_{16} & y_{16} + y_{t61} \end{bmatrix} \quad \text{con} \quad y_{16} = \frac{1}{5 \times 175} = 1,14285714 \cdot 10^{-3} \, \Omega^{-1}$$

$$y_{t16} = y_{t61} = \frac{1}{2} \frac{1}{11 \cdot 10^5 \times 175} = 2,59740260 \cdot 10^{-9} \, \Omega^{-1}$$

$$[Y_{1-6}] = \begin{bmatrix} \boxed{1} & \boxed{6} \\ \boxed{1} & 1,14285974 \cdot 10^{-3} & -1,14285714 \cdot 10^{-3} \\ \boxed{6} & -1,14285714 \cdot 10^{-3} & 1,14285974 \cdot 10^{-3} \end{bmatrix} \Omega^{-1}$$

Y ahora se trata de encontrar los términos correspondientes de la matriz original y modificarlos sumando estos otros. Es decir, modificar los términos (1,1), (1,6), (6,1) y (6,6) así:

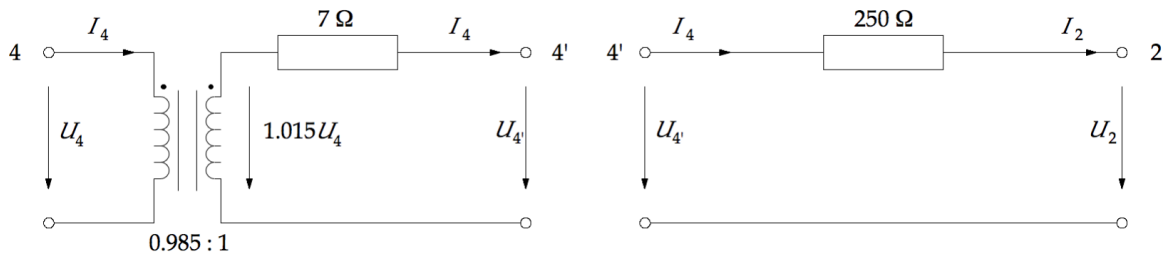
Matriz de admitancias [Y]						
	1	2	3	4	5	6
1	0,00400 + + 1,14285974 ·10 ⁻³ = = 0,00513	0,0	-0,00400	0,0	0,0	-1,14285714 ·10 ⁻³
2	0,0	0,00400	0,0	-0,00400	0,0	0,0
3	-0,00400	0,0	0,00400	0,0	0,0	0,0
4	0,0	-0,00400	0,0	0,00733	0,0	-0,00333
5	0,0	0,0	0,0	0,0	0,00267	-0,00267
6	-1,14285714 ·10 ⁻³	0,0	0,0	-0,00333	-0,00267	1,14285974 ·10 ⁻³ + + 0,00267 + + 0,00333 = = 0,00713

El resultado aparentemente varía muy poco respecto del ejercicio anterior porque la línea no es muy larga y los modelos de línea corta y larga resultan prácticamente equivalentes. Sin embargo, pequeñas diferencias en los coeficientes de [Y] significan muchos vatios de redistribución de flujo cuando las tensiones son del orden de los kilovoltios.

4. Modificar la matriz del ejercicio 3 para intercalar un transformador regulador de tensión a la salida del nudo 4 (primario) hacia el nudo 2 (secundario) cuya relación de transformación sea $m = 0.985$ y cuya resistencia serie sea $R_{cc} = 7 \, \Omega$.

Solución:

La asociación de ambos componentes, un transformador y la línea, se puede estudiar como la conexión en cascada de las dos redes de dos puertas que se representan:



Obtendremos entonces sus matrices de transmisión, las multiplicamos para llegar a la equivalente de toda la rama, la transformamos a matriz de impedancias, y la insertamos en la matriz de la red general.

$$[Y_{4-4'}] = \begin{bmatrix} \frac{1}{m^2} y_{cc} & -\frac{1}{m} y_{cc} \\ -\frac{1}{m} y_{cc} & y_{cc} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0,14724 & -0,14503 \\ -0,14503 & 0,14286 \end{bmatrix} \quad \text{con } y_{cc} = \frac{1}{R_{cc}} = 0,14286 \Omega^{-1}$$

$$[a_{4-4'}] = \begin{bmatrix} m & \frac{m}{y_{cc}} \\ 0 & \frac{1}{m} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0,98500 & 6,89500 \\ 0 & 1,01523 \end{bmatrix} \quad \text{con } y_{cc} = \frac{1}{R_{cc}} = 0,14286 \Omega^{-1}$$

$$[a_{4'-2}] = \begin{bmatrix} 1 & Z_{4'-2} \\ 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 250 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$

El producto de ambas es la matriz de transmisión de la cascada formada por los dos componentes, es decir, la nueva matriz de transmisión de la rama completa:

$$[a_{4-2}] = [a_{4-4'}] [a_{4'-2}] = \begin{bmatrix} 0,98500 & 6,89500 \\ 0 & 1,01523 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 250 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0,98500 & 253,145 \\ 0 & 1,01523 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A & B \\ C & D \end{bmatrix}$$

```
In[1]:= MatrixForm[
FullSimplify[Dot[{{0.98500, 6.89500}, {0, 1.01523}},
{{1, 250}, {0, 1}}]]]
Out[1]/MatrixForm=
( 0.985 253.145
  0.    1.01523 )
```

La transformación a matriz de admitancias es:

$$\begin{cases} Y_{44} = \frac{D}{B} \\ Y_{24} = \frac{-1}{B} \end{cases} \quad Y_{42} = \frac{BC - AD}{B} \quad Y_{22} = \frac{A}{B} \quad ; \quad [Y_{4-2}] = \begin{bmatrix} \boxed{4} & \boxed{2} \\ \boxed{4} & 0,00401 & -0,00395 \\ \boxed{2} & -0,00395 & 0,00389 \end{bmatrix}$$

Ahora se sustituyen ordenadamente los términos de la nueva $[Y_{4-2}]$ en la matriz gene-

ral $[Y]$ así:

Matriz de admitancias $[Y]$						
	1	2	3	4	5	6
1	0,00513	0,0	-0,00400	0,0	0,0	$-1,14285714 \cdot 10^{-3}$
2	0,0	0,00389	0,0	-0,00395	0,0	0,0
3	-0,00400	0,0	0,00400	0,0	0,0	0,0
4	0,0	-0,00395	0,0	$0,00401 +$ $+ 0,00333 =$ $= 0,00734$	0,0	-0,00333
5	0,0	0,0	0,0	0,0	0,00267	-0,00267
6	$-1,14285714 \cdot 10^{-3}$	0,0	0,0	-0,00333	-0,00267	0,00713