Introdução ao Fenômeno de Estabilidade de Tensão

2.1 Introdução

Estabilidade de tensão é definida como a capacidade de um sistema elétrico em manter tensões aceitáveis em todas as barras da rede sob condições normais e após ser submetido a distúrbios. Um sistema perde sua estabilidade de tensão quando uma perturbação, um aumento na demanda de carga, ou outro tipo de alteração nas condições do sistema, causa um declínio progressivo e incontrolável na tensão [3].

Problemas de estabilidade de tensão na operação de sistemas elétricos são originados pelo uso de linhas de transmissão perto de sua capacidade máxima, o que foi possível pelo uso extensivo de compensação de potência reativa [4].

O fenômeno de estabilidade de tensão em redes elétricas está associado com as condições nodais do sistema, relacionando o máximo fluxo de potência ativa e reativa transmitida dos geradores para as cargas e ações de controle de tensão tendo o efeito oposto ao esperado.

O objetivo deste capítulo é expor os fundamentos que demonstram o surgimento do fenômeno de estabilidade de tensão. Serão demonstradas características locais observadas em pontos de operação de sistemas elétricos de potência e que possam ser associados a possíveis casos de colapso de tensão. No Capítulo 4, será apresentada uma ferramenta analítica capaz de avaliar os limites de transferência de potência, margens de estabilidade, pontos fracos e áreas susceptíveis à instabilidade de tensão.

2

2.2 Caracterização do Fenômeno de Estabilidade de Tensão

Para a compreensão do fenômeno de estabilidade de tensão, se estudará o comportamento estático de um sistema elétrico com duas barras (ver Figura 2.1): composto de um gerador com capacidade infinita de geração, uma carga modelada por potência constante, e uma linha de transmissão sem limite térmico. Os valores das admitâncias shunt da linha de transmissão serão desprezados sem perda de generalidade.



Figura 2.1 - Circuito de Duas Barras

Os gráficos exibidos a seguir para a caracterização do fenômeno foram desenvolvidos com os seguintes valores:

$$V_0 = 1pu$$

$$\theta_0 = 0^{\circ}$$

$$Z_t = 0, 2pu$$

$$\alpha_t = 70^{\circ}$$

$$-\infty < P_0 < +\infty$$

$$-\infty < Q_0 < +\infty$$

A partir das equações de fluxo de potência ativa e reativa saindo da barra de carga inicia-se a análise. A potência aparente saindo da barra de carga pode ser escrita como:

$$S_{10}^* = P_{10} - jQ_{10} = V_1^* I_{10}$$
(2.1)

onde:

$$I_{10} = \frac{V_1 \angle \theta_1 - V_0 \angle \theta_0}{Z_t \angle \alpha_t}$$
(2.2)

$$V_1^* = V_1 \angle -\theta_1 \tag{2.3}$$

Substituindo-se (2.2) e (2.3) em (2.1):

$$S_{10}^{*} = \frac{V_{1}^{2} \cdot \cos(\alpha_{t})}{Z_{t}} - \frac{V_{1} \cdot V_{0} \cdot \cos(\theta_{10} + \alpha_{t})}{Z_{t}} - j \cdot \left[\frac{V_{1}^{2} \cdot sen(\alpha_{t})}{Z_{t}} - \frac{V_{1} \cdot V_{0} \cdot sen(\theta_{10} + \alpha_{t})}{Z_{t}} \right]$$
(2.4)

Comparando-se (2.4) com (2.1), pode-se separar as partes real e imaginária:

$$P_{10} = -P_1 = \frac{V_1^2}{Z_t} .\cos\alpha_t - \frac{V_1 . V_0 . \cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}$$

$$Q_{10} = -Q_1 = \frac{V_1^2}{Z_t} .sen\alpha_t - \frac{V_1 . V_0 .sen(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}$$
(2.5)
(2.6)

A tangente do ângulo do fator de potência na carga é dada por (2.7) e relaciona o módulo e o ângulo da tensão na barra de carga num sistema série de duas barras e o ângulo do fator de potência na carga.

$$\tan \varphi = \frac{Q_{10}}{P_{10}} = \frac{\frac{V_1^2}{Z_t} .sen\alpha_t - \frac{V_1 .V_0 .sen(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}}{\frac{V_1^2}{Z_t} .\cos\alpha_t - \frac{V_1 .V_0 .\cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}}$$
(2.7)

2.2.1

Análise Gráfica do Fenômeno

A seguir serão traçados gráficos de onde se podem extrair informações para caracterizar o fenômeno. Em (2.5) e (2.6) a potência na barra de carga é função de duas variáveis: módulo e ângulo de sua tensão. Na Figura 2.2, mostra-se o gráfico para a potência ativa dado por (2.5).



Figura 2.2 - Curvas no \square 3 de P_1 como Função de V_1 e $heta_1$

Analisando-se a curva da Figura 2.2, pode-se observar que há uma máxima potência para cada valor de módulo de tensão. Variando-se θ_1 em (2.5) e mantendo V_1 constante, pode-se calcular P_1 e, portanto, traçar a curva para V₁ constante no plano $\theta_1 P_1$. Na Figura 2.3, têm-se as curvas para cinco valores de V_1 . Pode-se perceber que são as projeções das curvas da Figura 2.2 no plano $\theta_1 P_1$.

Vale dizer que para manter V_1 constante no valor desejado necessita-se de certo suporte de potência reativa pela instalação de capacitores shunt que são compostos com a carga Q_1 para cada variação de P_1 .



Figura 2.3 - Curvas de V_1 Constante (= 0,9 pu, 1,2 pu, 1,5 pu e 1,8 pu) no Plano $heta_1$ P_1

Pode-se constatar que há uma máxima carga "*maximum maximorum*" P_1 que pode ser alimentada pela rede. Este resultado vale mesmo com capacidade ilimitada de compensação de potência reativa na barra de carga.

Além disso, constata-se que o máximo ocorre quando o ângulo da tensão na carga é igual ao negativo do ângulo da impedância da linha de transmissão, $\theta_1 = -\alpha_t$. Pode-se verificar analiticamente este resultado pela simples análise da primeira derivada $\partial P_1 / \partial \theta_1 = 0$ e segunda derivada $\partial^2 P_1 / \partial \theta_1^2 < 0$ no ponto de máximo. O valor de V_1 no qual P_1 é a carga "maximum maximorum" é calculado pelas derivadas $\partial P_1 / \partial V_1 = 0$ e $\partial^2 P_1 / \partial V_1^2 < 0$ fazendo-se $\theta_1 = -\alpha_t$. Este resultado é importante e será discutido com mais profundidade.

Da mesma forma como foram traçadas curvas no plano $\theta_1 P_1$, pode-se traçar curvas no plano $\theta_1 V_1$. Fazendo-se P_1 constante e variando θ_1 em (2.5), pode-se calcular V_1 e, portanto, traçar a curva P_1 constante no plano $\theta_1 V_1$. Da mesma forma, variando-se θ_1 em (2.6), pode-se calcular V_1 e, portanto, traçar-se a curva Q_1 constante no plano $\theta_1 V_1$.

Na Figura 2.4, exibe-se os valores das curvas de nível para seis valores de P_1 constante e Q_1 constante.



Figura 2.4 - P_1 Constante no Plano $\theta_1 V_1$ e Q_1 Constante no Plano $\theta_1 V_1$ para Diferentes Valores de P_1 e Q_1 em pu [5]

Observa-se novamente a existência de uma máxima carga que pode ser atendida - "*maximum maximorum*" - mesmo com compensação ilimitada de potência reativa. Há uma correspondência entre as curvas das Figuras 2.2, 2.3 e 2.4 e todas indicam uma máxima potência que pode ser transmitida para uma carga.

Os pontos de operação formados por pares $\theta_1 V_1$ com $\theta_1 = -\alpha_t$ formam a reta chamada de Limite de Estabilidade Estática Angular – LEEA. Pode-se obter o

LEEA fazendo V_1 constante (é necessário certo suporte de potência reativa) e calculando-se o ponto de máximo de (2.5) através de $\partial P_1 / \partial \theta_1 = 0$ para $\theta_1 = -\alpha_r$.

Analisando-se as curvas na Figura 2.4, verifica-se que para uma carga $P_1 + jQ_1$ podem-se ter duas soluções de tensão $V_1^A \in V_1^B$ (com módulo de valor real positivo, por definição). Aumentando-se a carga $P_1 + jQ_1$ (Q_1 mais indutivo) com fator de potência constante, as soluções $V_1^A \in V_1^B$ se aproximam até coincidirem em um único ponto $V_1^A \equiv V_1^B$.

Se P_1 e Q_1 continuarem aumentando, as curvas " P_1 constante no plano $\theta_1 V_1$ " e " Q_1 constante no plano $\theta_1 V_1$ " não mais se cruzam, ou seja, não há solução de tensão. Assim, para certo fator de potência ϕ , há uma máxima carga ativa e reativa que pode ser alimentada.

Portanto, pôde-se verificar a existência de duas, uma ou nenhuma solução para a tensão ao aumentar o carregamento do sistema. Quando há duas soluções para a tensão em uma barra do sistema, uma delas pertencerá à região normal de operação e a outra à região anormal de operação, onde ações de controle de tensão podem ter efeito oposto ao esperado.

Estes conceitos serão introduzidos com mais profundidade em seções posteriores deste trabalho. Com a finalidade de consolidar os conhecimentos adquiridos será feito um exemplo numérico com os dados da rede da Figura 2.1 [1].

As equações (2.5), (2.6) e (2.7) podem ser reescritas como:

$$V_1^2 \cdot \left[\frac{\cos\alpha_t}{Z_t}\right] - V_1 \cdot \left[\frac{V_0 \cdot \cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}\right] + \left[P_1\right] = 0$$
(2.8)

$$V_1^2 \cdot \left[\frac{sen\alpha_t}{Z_t}\right] - V_1 \cdot \left[\frac{V_0 \cdot sen(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}\right] + \left[Q_1\right] = 0$$
(2.9)

$$V_{1} = \frac{V_{0} \cdot \left[sen(\theta_{10} + \alpha_{t}) - \tan \varphi \cdot \cos(\theta_{10} + \alpha_{t})\right]}{sen\alpha_{t} - \tan \varphi \cdot \cos(\alpha_{t})}$$
(2.10)

Usando-se (2.8), (2.9) e (2.10), as curvas no plano $\theta_1 V_1$ para diferentes valores de P, Q e ϕ constantes podem ser traçadas. A curva ϕ constante no plano $\theta_1 V_1$ é traçada como as demais: variando-se θ_1 em (2.10), pode-se calcular V_1 .

Na Figura 2.5, mostram-se as curvas para fator de potência na carga ϕ =41,19° indutivo. Estão representados três níveis de potência ativa e reativa na carga P_1 = P_i e $Q_1 = Q_i$ com i = 1,2 e 3. Para i=1, $P_1=0,80$ pu e $Q_1=0,70$ pu, duas soluções para a tensão de carga se apresentam em $V_1^A=0,741$ pu e $V_1^B=0,287$ pu (curva P_1 constante e Q_1 constante se cruzam em dois pontos). À medida que P_1 e Q_1 crescem, mantendo ϕ constante, as duas soluções se aproximam até que em i=2, $P_2=1,00$ pu e $Q_2=0,88$ pu a solução é única em $V_1^C=0,516$ pu (curva P_2 e Q_2 se tocam num único ponto). Para cargas maiores do que essa, por exemplo, em i=3, $P_3=1,20$ pu e $Q_3=1,05$ pu não existe solução para a tensão (curva P_3 e Q_3 não se tocam em nenhum ponto). Conclui-se graficamente que existe um limite máximo para cada fator de potência na carga.



Figura 2.5 - Três Possibilidades de Solução para a Tensão na Carga com Mesmo Fator de Potência [1]

Na Tabela 2.1, são mostradas as três possibilidades de solução para tensão na carga, mantendo o mesmo fator de potência, quando as curvas de P, Q e ϕ constantes na Figura 2.5 se tocam em dois, um e nenhum ponto (sempre com $P_i \ge 0$).

| i | P (pu) | Q (pu) | φ (graus) | V_1 (pu) | ^e ¹₀ (graus) |
|---|--------|--------|-----------|---------------|-------------------------|
| 1 | 0,80 | 0,70 | 41,19 | 0,741 e 0,287 | -7,92 e -20,89 |
| 2 | 1,00 | 0,88 | 41,19 | 0,516 | -14,41 |
| 3 | 1,20 | 1,05 | 41,19 | - | - |

Tabela 2.1 - Três Possibilidades de Solução para a Tensão na Carga com Mesmo Fator de Potência

Em complemento aos gráficos apresentados nesta seção, a curva da Figura 2.6 é construída aumentando-se o valor do carregamento do sistema e mantendo ϕ = 41,19° constante na carga. Deve-se notar que o ponto de máximo carregamento de P_1 , assinalado na Figura 2.6, corresponde aos dados da segunda linha da Tabela 2.1, e que foram tiradas da Figura 2.5, onde as curvas P_2 = 1,00 pu e Q_2 = 0,88 pu se tocam num único ponto.

Portanto, para certo fator de potência na carga ϕ , há uma máxima carga ativa e reativa que pode ser alimentada.



Figura 2.6 - Curva para Fator de Potência Constante na Barra de Carga no Plano PV [1]

2.2.2 Impedância da Carga no Máximo Carregamento

A máxima potência que pode ser transmitida para uma carga, para cada fator de potência, está estreitamente ligada ao valor de sua impedância. Este ponto de máximo satisfaz a condição de que a impedância da carga é igual à impedância da linha de transmissão em módulo, como será visto.

Utiliza-se o mesmo circuito da Figura 2.1, mas com outra representação, como mostrado na Figura 2.7:



Figura 2.7 - Circuito com as Impedâncias da Transmissão e da Carga [6]

A corrente que flui da barra 0 para a barra 1 pela linha de transmissão da Figura 2.7 é:

$$J_{01} = \frac{V_0}{Z_t \angle \alpha_t + Z_C \angle \phi}$$
(2.11)

$$I_{01} = \frac{V_0}{\sqrt{\left(Z_t . \cos\alpha_t + Z_C . \cos\phi\right)^2 + \left(Z_t . \sin\alpha_t + Z_C . \sin\phi\right)^2}}$$
(2.12)

A potência ativa que "sai" da barra de carga, e que é igual ao negativo da potência consumida na carga é:

$$P_{10} = -P_1 = -I_{01}^2 Z_C .\cos\phi$$
(2.13)

Substituindo-se (2.12) em (2.13), calcula-se a potência elétrica injetada na barra terminal 1:

$$P_{10} = -\frac{V_0^2 Z_C \cos \phi}{Z_t^2 \cos^2 \alpha_t + 2 Z_t Z_C \cos \alpha_t \cos \phi + Z_C^2 \cos^2 \phi + b}$$
(2.14)

onde:

$$b = Z_t^2 . sen^2 \alpha_t + 2.Z_t . Z_c . sen \alpha_t . sen \phi + Z_c^2 . sen^2 \phi$$
(2.15)

Reescrevendo (2.14):

$$P_{10} = -P_1 = -\frac{V_0^2 Z_C \cos\phi}{Z_t^2 + Z_C^2 + 2Z_t Z_C \cos(\phi - \alpha_t)}$$
(2.16)

De (2.16), encontra-se o valor de Z_c que maximiza a potência ativa da carga através da primeira derivada de P_1 em relação à Z_c igualada a zero:

~

$$\frac{\partial P_{1}}{\partial Z_{C}} = \frac{V_{0}^{2} \cdot \cos \phi \cdot \left[Z_{t}^{2} + Z_{C}^{2} + 2.Z_{t} \cdot Z_{C} \cdot \cos(\alpha_{t} - \phi)\right]}{\left[Z_{t}^{2} + Z_{C}^{2} + 2.Z_{t} \cdot Z_{c} \cdot \cos(\alpha_{t} - \phi)\right]^{2}} \\ = \frac{-Z_{C} \cdot V_{0}^{2} \cdot \cos \phi \cdot \left[2.Z_{C} + 2.Z_{t} \cdot \cos(\alpha_{t} - \phi)\right]}{\left[Z_{t}^{2} + Z_{C}^{2} + 2.Z_{t} \cdot Z_{c} \cdot \cos(\alpha_{t} - \phi)\right]^{2}} = 0$$
(2.17)

Operando (2.17):

$$V_0^2.Z_t^2.\cos\phi + V_0^2.Z_C^2.\cos\phi + 2.V_0^2.Z_t.Z_C.\cos\phi.\cos(\alpha_t - \phi) - 2V_0^2.Z_C^2.\cos\phi - 2V_0^2.Z_C.Z_t.\cos\phi.\cos(\alpha_t - \phi) = 0$$
(2.18)

que é reduzido a:

$$V_0^2.Z_t^2.\cos\phi = V_0^2.Z_c^2.\cos\phi \Longrightarrow Z_c = Z_t$$
(2.19)

Calcula-se a segunda derivada de P_1 em relação à Z_c para conferir se o valor encontrado é efetivamente um máximo:

$$\frac{\partial^2 P_1}{\partial Z c^2} /_{Z c=Z t} < 0 \tag{2.20}$$

De (2.19) e (2.20), conclui-se que P_1 é máximo quando:

$$Z_{\rm C} = Z_{\rm t} \tag{2.21}$$

como se queria demonstrar.

2.2.3

Limite de Estabilidade de Tensão - LET

A partir do desenvolvimento anterior chega-se a uma relação analítica que identifica se o ponto de operação em análise está no máximo carregamento para o sistema de duas barras em estudo. O conjunto dos pontos que satisfazem esta relação faz parte de um lugar geométrico chamado de Limite de Estabilidade de Tensão - LET.

Como visto, para o ponto de máximo carregamento, o módulo da impedância da carga é igual ao módulo da impedância da linha de transmissão. Pode-se perceber que P_{10} é mínimo quando P_1 é máximo. Substituindo-se (2.21) em (2.16), tem-se:

$$P_{10}^{\min} = -\frac{V_0^2 . Z_C . \cos \phi}{2.Z_C^2 . [1 + \cos(\phi - \alpha_t)]} = -\frac{V_0^2 . \cos \phi}{4.Z_C . \cos^2 \left(\frac{\phi - \alpha_t}{2}\right)}$$
(2.22)

que é reduzido a:

$$P_1^{\text{max}} = \frac{V_0^2 \cdot \cos \phi}{4.Z_C \cdot \cos^2 \left(\frac{\phi - \alpha_t}{2}\right)}$$
(2.23)

Para P_1^{max} e uma dada impedância de carga Z_c com fator de potência ϕ :

$$V_1 = Z_C . I_{01} \Rightarrow V_1 = \frac{V_0 . Z_C}{\sqrt{2 . Z_t^2 . (1 + \cos(\phi - \alpha_t))}}$$
 (2.24)

$$V_{1} = \frac{V_{0}}{\sqrt{4.\cos^{2}\left(\frac{\phi - \alpha_{t}}{2}\right)}}$$
(2.25)

Então, de (2.25) calcula-se a tensão crítica na barra terminal:

$$V_{1Critico} = \frac{V_0}{2.\cos\left(\frac{\phi - \alpha_t}{2}\right)}$$
(2.26)

De (2.21), sabe-se que $Z_C = Z_t$, e então:

$$\dot{V}_{1} = \dot{Z}_{c} \dot{I}_{01} \qquad V_{1} \angle \theta_{1} = Z_{c} \angle \varphi \frac{\dot{V}_{0}}{Z_{t} \angle \alpha_{t} + Z_{c} \angle \varphi}$$
(2.27)

Considerando só a parte real:

$$V_1 \cos \theta_1 = \frac{V_0 . (\cos \alpha_t . \cos \phi + \cos^2 \phi + \sin \alpha_t . \sin \phi + \sin^2 \phi)}{d}$$
(2.28)

onde:

$$d = [\cos^{2} \alpha_{t} + 2.\cos \alpha_{t}.\cos \phi + \cos^{2} \phi + \sin^{2} \alpha_{t} + 2.\sin \alpha_{t}.\sin \phi + \sin^{2} \phi]$$
(2.29)

Operando (2.28) e (2.29):

$$V_{1} \cos \theta_{1} = \frac{V_{0}.(\cos \alpha_{t}.\cos \phi + \sin \alpha_{t}.\sin \phi + 1)}{2.\cos \alpha_{t}.\cos \phi + 2.\sin \alpha_{t}.\sin \phi + 2}$$

$$= \frac{V_{0}.(\cos \alpha_{t}.\cos \phi + \sin \alpha_{t}.\sin \phi + 1)}{2.(\cos \alpha_{t}.\cos \phi + \sin \alpha_{t}.\sin \phi + 1)}$$
(2.30)

que é reduzido a:

$$V_1^C = \frac{V_0}{2.\cos\theta_1}$$
(2.31)

Igualando-se (2.26) a (2.31), obtém-se:

$$\frac{V_0}{2.\cos\theta_1} = \frac{V_0}{2.\cos\left[\frac{\phi - \alpha_t}{2}\right]}$$
(2.32)

E então, de (2.32) calcula-se o ângulo crítico na barra terminal:

$$\theta_1^C = \frac{\varphi - \alpha_t}{2} \tag{2.33}$$

O LET é o lugar geométrico das tensões em módulo e ângulo (V_1^c e θ_1^c), onde o módulo da impedância equivalente da carga é igual ao módulo da impedância da linha de transmissão série. O LET representa os pontos da máxima transmissão de potência à carga, uma para cada fator de potência (o que depende de eventual compensação reativa da carga). Em outras palavras, variando-se ϕ e usando-se (2.31) e (2.33) traça-se o LET sobre as curvas de ϕ constante no plano SV.

Na Figura 2.8 mostra-se um exemplo onde estão representadas diferentes curvas, uma para cada fator de potência.

O LET passa pelas "pontas" de todas as curvas para ϕ constante no plano PV, isto é, une todos os pontos de máximo carregamento. Além disso, o LET separa as duas regiões de trabalho: região A ou região superior da curva para ϕ constante, onde se tem controle sobre a tensão, e a região B ou região inferior da curva para ϕ constante, onde ações de controle de tensão podem ter efeito oposto ao esperado [2]. Na próxima seção é abordado o funcionamento do sistema nessas duas regiões.



Figura 2.8 - Limite de Estabilidade de Tensão sobre as Curvas de ϕ Constante no Plano PV [1]

2.2.4

Capacitor em Paralelo na Barra de Carga

A Figura 2.9 pode ser usada para ilustrar que a adição de capacitores em paralelo com a carga pode aumentar a capacidade de transmissão. O capacitor adicionado compõe com a potência reativa da carga e, então, o fator de potência do conjunto fica menos indutivo (ou mais capacitivo). As curvas para fatores de potência mais capacitivos estão mais a direita na Figura 2.8. Assim, ϕ_i para i = 1, 2, 3, 4, 5 na figura, é mais capacitivo quanto maior for o valor de i.

Porém, o efeito benéfico da adição de capacitores é restrito a uma determinada região de operação. Deve-se deixar claro que sua adição ao sistema pode reduzir a tensão ou reduzir a capacidade de transmissão como será visto.

Considere um capacitor na barra de carga do sistema de duas barras apresentado na Figura 2.1 e as equações de potência ativa e reativa injetada na barra terminal. Com base na Figura 2.9 pode-se escrever [6]:



Figura 2.9 - Sistema de Duas Barras com Capacitor na Barra Terminal

$$S_{1co}^{*} = P_{1co} - jQ_{1co} = V_{1c}^{*} \cdot (I_{1co} + I_{1T})$$
(2.34)

$$I_{1co} = \frac{V_{1c} \angle \theta_{1c} - V_0 \angle \theta_0}{Z_t \angle \alpha_t}$$
(2.35)

$$I_{1T} = \frac{V_{1c} \angle \theta_{1c}}{-j.X_c}$$
(2.36)

$$V_{1c}^{*} = V_{1c} \angle -\theta_{1c}$$

$$(2.37)$$

Substituindo-se (2.35), (2.36) e (2.37) em (2.34):

$$S_{1co}^{*} = \frac{V_{1c}^{2} \cdot \cos(\alpha_{t})}{Z_{t}} - \frac{V_{1c} \cdot V_{0} \cdot \cos(\theta_{1co} + \alpha_{t})}{Z_{t}} - j \left[V_{1c}^{2} \cdot \left(\frac{\sin(\alpha_{t})}{Z_{t}} - \frac{1}{X_{c}} \right) - \frac{V_{1c} \cdot V_{0} \cdot \sin(\theta_{1co} + \alpha_{t})}{Z_{t}} \right]$$
(2.38)

Separando-se em (2.38) a parte real e imaginária da potência aparente injetada:

$$P_{1co} = -P_{1c} = \frac{V_{1c}^2}{Z_t} \cdot \cos \alpha_t - \frac{V_{1c} \cdot V_0 \cdot \cos(\theta_{1co} + \alpha_t)}{Z_t}$$
(2.39)

$$Q_{1co} = -Q_{1c} = V_{1c}^{2} \left[\frac{sen(\alpha_{t})}{Z_{t}} - \frac{1}{X_{c}} \right] - \frac{V_{1c} \cdot V_{0} \cdot sen(\theta_{1co} + \alpha_{t})}{Z_{t}}$$
(2.40)

Substituindo-se (2.39) e (2.40) em (2.7) e colocando-se em evidência a tensão na barra terminal:

$$V_{1c} = \frac{-X_c.V_0.[\cos(\theta_{1co} + \alpha_t).tg(\phi) - \sin(\theta_{1co} + \alpha_t)]}{X_c.\sin(\alpha_t) - Z_t - X_c.tg(\phi).\cos(\alpha_t)}$$
(2.41)

Em (2.41) mostra-se como calcular o módulo da tensão na barra de carga em um sistema de duas barras com capacitor em função do ângulo do fator de potência na carga. Para cada ϕ constante, variando-se θ_{1CO} em (2.41), pode-se calcular V_{1C} e, portanto, traçar a curva para ϕ constante no plano PV (ou SV já que ϕ é constante).

Assim como foi feito na Seção 2.2.1, pode-se traçar a curva para ϕ constante no plano θV . Fazendo-se variar θ_{1CO} , em (2.39), pode-se calcular V_{1C} para cada valor de P_{1CO} constante.

Da mesma forma, para cada Q_{1CO} constante, variando-se θ_{1CO} em (2.40), podese calcular V_{1C} e, portanto, traçar-se a curva para ϕ constante no plano θV .

Na Figura 2.10 e na Figura 2.11, têm-se as curvas ϕ constante no plano P_1V_1 sem e com a instalação de um capacitor. Pode-se constatar que, se o ponto de operação pertence à região superior da "curva do nariz", chamada de região normal de operação, a compensação reativa faz com que a tensão aumente. Se estiver operando na parte de baixo da "curva do nariz", chamada de região anormal de operação, onde ações de controle podem ter efeito oposto ao esperado, a instalação do capacitor faz a tensão diminuir.



Figura 2.10 - Aumento e Diminuição da Tensão Respectivamente na Região Superior e Inferior da Curva com a Introdução de um Capacitor



Figura 2.11 - Diminuição da Tensão na Região Inferior da Curva com a Introdução de um Capacitor

Esta análise supôs que a potência ativa e reativa consumida na carga independe da tensão – modelo de potência constante. Se a potência ativa e reativa consumida na carga variam com o quadrado da tensão – modelo de impedância constante, só há uma solução de tensão (a outra é $V_1 = 0$). Portanto, a tensão irá subir com a instalação do capacitor estando o ponto de operação na parte superior ou inferior da curva do nariz como mostra-se na Figura 2.12.



Figura 2.12 - ϕ Constante e Z_c Constante no Plano PV Com e Sem Capacitor

Para cargas mistas, isto é, uma parcela do consumo de potência ativa e reativa independe da tensão e outra variável com o quadrado da tensão, a instalação do capacitor poderá diminuir a tensão caso o ponto de operação esteja na parte inferior da curva do nariz.

Em todos os casos anteriores, a instalação de capacitores aumentou a capacidade de transmissão. No entanto, isso deixa de acontecer a partir de certo valor de capacitor. O ponto de máximo carregamento "maximum maximorum" está no cruzamento do LET com o LEEA. Portanto, ao se passar para a região instável do ponto de vista angular, limitada pelo LEEA, está se reduzindo a capacidade de transmissão mesmo com mais injeção de potência reativa através de capacitores. Abaixo segue um exemplo como apresentado em [6].

2.2.5

Exemplo da Saturação da Elevação da Tensão e do Aumento da Capacidade de Transmissão

Na Figura 2.13, são mostradas várias curvas para ϕ constante no plano PV. Cada uma delas corresponde a diferentes capacitores instalados e ao mesmo fator de potência na carga (no caso, unitário). Trabalha-se com as reatâncias dos capacitores em pu. Os valores dos bancos de capacitores em Mvar correspondem às suas produções reativas quando a tensão sobre eles é 1 pu. Á medida que são introduzidos novos capacitores, nota-se na figura que:

- a partir de 0 MVAr, a parte superior da curva "sobe" para níveis de tensão mais altos, enquanto que a parte inferior da curva "desce" para níveis de tensão mais baixos.
- esse comportamento se mantém até que a compensação reativa atinge 212 Mvar.
- a partir de 212 Mvar, o comportamento se inverte, a parte superior da curva "desce" para níveis de tensão mais baixos, enquanto que a parte inferior da curva "sobe" para níveis de tensão mais altos.



Figura 2.13 - Efeito da Introdução de Muitos Capacitores sobre a Tensão

Na Figura 2.14, estão mostradas as curvas para ϕ constante sem e com compensação reativa de acordo com (2.10) e (2.41) respectivamente, e a curva para P constante (P₁=0,8 pu) de acordo com (2.8). Os valores de compensação reativa usada nas curvas da Figura 2.13 foram mantidos. A carga também se mantém com fator de potência unitário.



Verifica-se, na Figura 2.14, que a curva para ϕ constante, quando a compensação reativa é igual a 212 Mvar, coincide exatamente com a região correspondente ao Limite de Estabilidade Estática Angular – LEEA. Logo, os pontos de operação à direita da reta vertical, correspondente à compensação de 212 Mvar, são instáveis do ponto de vista angular. E ainda, o comportamento da tensão com a conexão de capacitores se inverte quando o ponto de operação está sobre o Limite de Estabilidade Estática Angular.

Portanto, a instalação de capacitores pode:

- aumentar ou diminuir a tensão na carga;
- aumentar ou diminuir a capacidade de transmissão.

Conclusões

2.3

Neste capítulo, foi apresentada uma análise sobre o fenômeno de estabilidade de tensão em redes elétricas. Sua caracterização foi realizada pelo estudo de um sistema de duas barras, onde se demonstrou analiticamente e graficamente diversos aspectos operacionais que implicam na sua manifestação.

Foi demonstrado que o fenômeno de estabilidade de tensão deve-se a um sistema com carregamento elevado e se manifesta através de uma máxima potência que pode ser transmitida e por ações de controle de tensão tendo efeito oposto ao esperado.

Foram apresentados exemplos com a instalação de capacitores, mas vale ressaltar que outros equipamentos utilizados no controle de tensão também apresentam a manifestação do fenômeno e devem ser estudados. A seguir, o estudo será ampliado para barras de tensão controlada por geradores ou compensadores síncronos, onde manifestações são esperadas.