2 Caracterização do Fenômeno da Estabilidade de Tensão

2.1. Introdução

O objetivo deste Capítulo é mostrar os fundamentos que demonstram a existência de fenômenos presentes na operação de sistemas elétricos, que são associados ao colapso de tensão. Isto é verificado em situações onde a demanda está próxima do carregamento máximo. O efeito das ações de controle também é observado, com a finalidade de identificar as regiões de operação onde ditas ações podem ter efeito oposto ao esperado.

Estabilidade de tensão é definida como a capacidade de um sistema elétrico em manter as restrições de operação e de carga especificadas após um distúrbio. O colapso de tensão refere-se ao processo no qual uma sequência de eventos levam a um declínio progressivo e descontrolado da tensão do sistema após ter sido submetido a um distúrbio.

2.2. Equações do Fluxo de Potência em Barra de Carga

Com a finalidade de obter uma melhor compreensão do fenômeno da estabilidade de tensão, se estudará o comportamento de um sistema elétrico com duas barras, o qual é mostrado na Figura 2.1, o sistema é composto por:

- Linha de transmissão série, $R_t + jX_t = Z_t \angle \alpha_t$;
- Gerador com capacidade infinita de geração de potência ativa, $0 \leq P_{G0} \leq \infty$;
- Gerador com capacidade infinita de geração e absorção de potência reativa, $-\infty \leq Q_{G0} \leq +\infty$;
- Carga de qualquer tipo, absorvendo potência ativa, $P_{D1} \geq 0$;

- Carga de qualquer tipo, absorvendo e gerando potência reativa, $Q_{D1} \geq 0$ ou $Q_{D1} \leq 0$;
- V_0 constante;
- θ_0 é a referência angular;

Figura 2.1 – Sistema de 2 Barras

Considerando o circuito mostrado na Figura 2.1, são encontradas as equações da potência ativa e reativa na barra de carga:

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

onde,

$$V_1^* = V_1 \angle -\theta_1 \quad (2.2)$$

$$I_{10} = \frac{V_1 \angle \theta_1 - V_0 \angle \theta_0}{Z_t \angle \alpha_t} \quad (2.3)$$

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

$$S_{10}^* = \frac{V_1^2 \cos(\alpha_t)}{Z_t} - \frac{V_1 V_0 \cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} - j \left[\frac{V_1^2 \sin(\alpha_t)}{Z_t} - \frac{V_1 V_0 \sin(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} \right] \quad (2.4)$$

Separando-se parte real e imaginária de (2.4), tem-se:

$$P_{10} = -P_{D1} = \frac{V_1^2 \cos(\alpha_t)}{Z_t} - \frac{V_1 V_0 \cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} \quad (2.5)$$

$$Q_{10} = -Q_{D1} = \frac{V_1^2 \sin(\alpha_t)}{Z_t} - \frac{V_1 V_0 \sin(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} \quad (2.6)$$

Para o circuito da Figura 2.1 são usados os seguintes valores para os gráficos apresentados das seções seguintes.

$$V_0 = 1 \text{ pu}$$

$$\theta_0 = 0$$

$$Z_t = 0.2 \text{ pu}$$

$$\alpha_t = 70^\circ$$

2.3. Existência da Máxima Potência

Para observar a existência da máxima potência, foi traçada a curva para cada valor de V_1 constante no plano $\theta_{10} P_{D1}$, isto é, são feitas variações nos valores θ_{10} e, posteriormente, calcula-se os valores de P_{D1} com (2.5), obtendo a Figura 2.2.

Figura 2.2 – Curvas V_1 Constante no Plano $\theta_1 P_{D1}$

Analisando-se a Figura 2.2, é observado que para cada valor de V_1 existe um valor máximo da potência transferida para a carga e que todos eles ocorrem

quando $\theta_1 = -\alpha_t$. Além do anterior, pode-se observar também que, à medida que a tensão na carga aumenta, também aumenta o valor máximo da potência ativa. Se a tensão continua aumentando, a partir de certo valor de tensão o valor máximo da potência começa a descer, desta maneira tem-se um valor de potência máxima das máximas ($P_{D1}^{\max, \max}$) e é atingida antes que esta comece a descer. Isto é, mesmo havendo suporte de potência reativa que permitisse o acréscimo da tensão na carga, existe um máximo de potência que pode ser transmitida para a carga.

O resultado pode ser verificado analiticamente, calculando-se a primeira derivada de P_{D1} :

$$\frac{\partial P_{D1}}{\partial \theta_1} = -\frac{V_1 V_0 \operatorname{sen}(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} = 0 \quad (2.7)$$

Como $\theta_0 = 0^\circ$, é encontrado que o máximo ocorre quando o ângulo da tensão na carga é igual ao negativo do ângulo da impedância da linha de transmissão $\theta_1 = -\alpha_t$, é calculada então a segunda derivada de P_{D1} em relação à θ_1 ,

$$\frac{\partial^2 P_{D1}}{\partial \theta_1^2} = -\frac{V_1 V_0 \cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} < 0 \quad (2.8)$$

Pode-se constatar que quando $\theta_1 = -\alpha_t$, P_{D1} é máximo. O Valor de V_1 , no qual ocorre $P_{D1}^{\max, \max}$ “*maximun maximorum*” é calculado mediante a primeira e segunda derivadas de P_{D1} em relação à tensão V_1 , fazendo $\theta_1 = -\alpha_t$.

2.4. Curvas P, Q e ϕ Constante

2.4.1. Curva P Constante

Considerando (2.5) e tomando o valor de P_{D1} constante, obtém-se:

$$V_1^2 \left[\frac{\cos(\alpha_t)}{Z_t} \right] - V_1 \left[\frac{V_0 \cos(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} \right] + P_{D1} = 0 \quad (2.9)$$

Para obter a curva, para cada valor de P_{D1} constante, são feitas variações nos valores de θ_1 e, posteriormente, calcula-se os valores de V_1 reais, portanto, pode se traçar a curva P_{D1} constante no plano $\theta_1 V_1$, como é mostrado na Figura 2.3.

Figura 2.3 – Curvas P_{D1} Constante no Plano $\theta_1 V_1$

Como é observado na Figura 2.3, o lugar geométrico de (θ_1, V_1) nos isocontornos de P_{D1} vão diminuindo à medida que P_{D1} aumenta (a partir de $P_{D1} = 0$) até que se reduz a um único ponto. Para carga ativa maior do que essa, não há solução de tensão para V_1 real positivo para qualquer valor de θ_1 .

No exemplo a máxima potência para a qual há solução de tensão é $P_{D1} = 3,6547$ pu, com valor do módulo da tensão é $V_1 = 1,4619$ pu e o valor do ângulo $\theta_1 = -70^\circ$. Este ponto representa a máxima potência que pode chegar à barra de carga e, portanto, o ângulo de tensão é o máximo desfasamento angular entre as 2 barras. Estes valores estão fora da faixa usual de operação, mas servem para mostrar os limites teóricos.

**2.4.2.
Curva Q Constante**

Com (2.6) e tomando o valor de Q_{D1} constante, obtém-se:

$$V_1^2 \left[\frac{\text{sen}(\alpha_t)}{Z_t} \right] - V_1 \left[\frac{V_0 \text{sen}(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t} \right] + Q_{D1} = 0 \tag{2.10}$$

Considerando (2.10) para traçar a curva Q_{D1} constante no plano $\theta_1 V_1$, são feitas variações nos valores de θ_1 , seguidamente, calcula-se os valores de V_1 reais, obtendo a Figura 2.4.

Figura 2.4 – Curvas Q_{D1} Constante no Plano $\theta_1 V_1$

Para analisar a Figura 2.4, é feito o mesmo raciocínio da curva P_{D1} constante, na qual é observado que os isocontornos de Q_{D1} vão diminuindo à medida que Q_{D1} aumenta (a partir de Q_{D1} capacitivo) até que se reduz a um único ponto, o qual corresponde a um Q_{D1} indutivo máximo. Para carga reativa maior do que essa, não há solução de tensão para V_1 real.

2.4.3. Curva ϕ Constante

2.4.3.1. Curva ϕ Constante no Plano $\theta_1 V_1$

Para traçar a curva do ângulo referente ao fator de potência constante, ϕ_1 , no plano $\theta_1 V_1$, a partir de (2.5) e (2.6), é obtida (2.11).

$$\text{tg}(\phi_1) = \frac{Q_{D1}}{P_{D1}} = \frac{\frac{V_1^2 \text{sen}(\alpha_t)}{Z_t} - \frac{V_1 V_0 \text{sen}(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}}{\frac{V_1^2 \text{cos}(\alpha_t)}{Z_t} - \frac{V_1 V_0 \text{cos}(\theta_{10} + \alpha_t)}{Z_t}} \quad (2.11)$$

De (2.11), pode-se obter:

$$V_1 = \frac{[\text{sen}(\theta_{10} + \alpha_t) - \text{tg}(\phi_1) \text{cos}(\theta_{10} + \alpha_t)]}{[\text{sen}(\alpha_t) - \text{tg}(\phi_1) \text{cos}(\alpha_t)]} \quad (2.12)$$

De maneira análoga ao feito para as curvas de P_{D1} e Q_{D1} constantes, são apresentadas distintas curvas para ϕ_1 constante no plano $\theta_1 V_1$, estes valores variam de ϕ_1 capacitivos até valores indutivos.

Figura 2.5 – Curvas ϕ Constante no Plano $\theta_1 V_1$

2.4.3.2. Curva ϕ Constante no Plano SV

Para traçar esta curva, é mantido ϕ_1 constante, com (2.12) e variando o ângulo da tensão na carga θ_1 , é encontrado o respectivo valor do módulo da tensão V_1 , posteriormente esses valores são utilizados em (2.5) e (2.6) e finalmente são encontrados os valores da potência aparente na carga S_{D1} . Com os valores obtidos é construída a curva ϕ_1 no plano SV, mostrada na Figura 2.6.

Figura 2.6 – Curvas ϕ Constante no Plano $S_{D1} V_1$

Na Figura 2.6, também conhecida como “curva do nariz”, é observado que para valores inferiores a $S_{D1}^{m\acute{a}x}$ (“ponta do nariz”), existem duas soluções de tensão (S_1 e S_2), uma solução na região normal (tensão alta/corrente baixa) e a outra solução na região anormal (corrente alta/ tensão baixa), onde as ações de controle podem ter efeito oposto ao esperado se a carga se comporta como um modelo de potência constante. À medida que S_{D1} é aumentada, as duas soluções começam a aproximar-se mais, até chegar a um único ponto, à “ponta do nariz”, a qual corresponde à máxima quantidade de potência ativa e reativa que pode ser transmitida à carga ou a partir de um gerador, e somente tem uma única solução de tensão. Para valores superiores a $S_{D1}^{m\acute{a}x}$ não há solução real para à tensão.

2.5. Impedância da Carga no Máximo Carregamento

Utiliza-se o circuito da Figura 2.1 com outra representação, como é mostrado na Figura 2.7.

Figura 2.7 – Circuito de 2 Barras com Impedância como Carga

A corrente que flui pelo circuito da Figura 2.7 é dada por (2.13).

$$I_{01} = \frac{V_0}{Z_t \angle \alpha_t + Z_c \angle \varphi} \quad (2.13)$$

$$I_{01} = \frac{V_0}{\sqrt{(Z_t \cos \alpha_t + Z_c \cos \varphi)^2 + (Z_t \sin \alpha_t + Z_c \sin \varphi)^2}} \quad (2.14)$$

A tensão e a potência ativa que sai da barra de carga estão dadas por (2.15) e (2.16).

$$V_1 = I_{01} Z_c \quad (2.15)$$

$$P_{D1} = V_1 I_{01} \cos \varphi \quad (2.16)$$

Substituindo-se (2.14) e (2.15) em (2.16), tem-se:

$$P_{D1} = \frac{V_0^2 Z_c \cos \varphi}{(Z_t \cos \alpha_t + Z_c \cos \varphi)^2 + (Z_t \sin \alpha_t + Z_c \sin \varphi)^2} \quad (2.17)$$

Operando com (2.17), obtém-se:

$$P_{D1} = \frac{V_0^2 \cdot Z_c \cdot \cos \varphi}{Z_t^2 + Z_c^2 + 2 \cdot Z_t \cdot Z_c \cdot \cos(\varphi - \alpha_t)} \quad (2.18)$$

O valor de Z_c que maximiza a potência ativa da carga é encontrado calculando-se $\frac{\partial P_{D1}}{\partial Z_c}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial P_{D1}}{\partial Z_c} &= \frac{(V_0^2 Z_c \cos \varphi)(2Z_c + 2Z_t \cos(\varphi - \alpha_t))}{(Z_t^2 + Z_c^2 + 2Z_c Z_t \cos(\varphi - \alpha_t))^2} \\ &\quad - \frac{(Z_t^2 + Z_c^2 + 2Z_c Z_t \cos(\varphi - \alpha_t))(V_0^2 \cos \varphi)}{(Z_t^2 + Z_c^2 + 2Z_c Z_t \cos(\varphi - \alpha_t))^2} \end{aligned} \quad (2.19)$$

Operando e simplificando (2.19), obtém-se (2.20).

$$2Z_c^2 = Z_c^2 + Z_t^2 \Rightarrow Z_c = Z_t \quad (2.20)$$

Substituindo $Z_c = Z_t$ em (2.19), para comprovar mediante a segunda derivada de P_{D1} em relação à Z_c que efetivamente é um máximo, tem-se:

$$\frac{\partial^2 P_{D1}}{\partial Z_c^2} = -2Z_c V_0^2 \cos \varphi < 0 \quad (2.21)$$

De (2.20) e (2.21) conclui-se que P_{D1} é máxima quando:

$$Z_c = Z_t \quad (2.22)$$

Conclui-se que para certo fator de potência, quando a carga ativa é a máxima que pode ser alimentada, o módulo da impedância da carga é igual ao módulo da impedância da linha de transmissão.

2.6.**O Limite de Estabilidade de Tensão (LET)**

Com desenvolvimento anterior, substituindo-se (2.22) em (2.18), encontra-se a potência máxima:

$$P_{D1}^{m\acute{a}x} = \frac{V_0^2 \cos \varphi}{4Z_t \cos^2 \left(\frac{\varphi - \alpha_t}{2} \right)} \quad (2.23)$$

Para $P_{D1}^{m\acute{a}x}$ a corrente I_{01} é dada por:

$$I_{01} = \frac{V_0}{2Z_c \cos \left(\frac{\varphi - \alpha_t}{2} \right)} \quad (2.24)$$

Substituindo-se (2.24) em (2.15), calcula-se a tensão crítica na barra de carga.

$$V_1^c = \frac{V_0}{2 \cos \left(\frac{\varphi - \alpha_t}{2} \right)} \quad (2.25)$$

Substituindo-se (2.13) e (2.22) em (2.15), obtém-se (2.26):

$$V_1 \angle \theta_1 = Z_c \angle \varphi \frac{V_0}{Z_c \angle \varphi + Z_c \angle \alpha_t} \quad (2.26)$$

Considerando só a parte real:

$$V_1 \cos \theta_1 = \frac{V_0 [\cos \varphi (\cos \varphi + \cos \alpha_t) + \sin \varphi (\sin \varphi + \sin \alpha_t)]}{(\cos \varphi + \cos \alpha_t)^2 + (\sin \varphi + \sin \alpha_t)^2} \quad (2.27)$$

Operando-se com (2.26):

$$V_1 \cos \theta_1 = \frac{V_0 [1 + (\cos(\varphi - \alpha_t))]}{2[1 + (\cos(\varphi - \alpha_t))]} \quad (2.28)$$

De (2.27) é reduzido a:

$$V_1 = \frac{V_0}{2 \cos \theta_1} \quad (2.29)$$

Igualando-se (2.28) com (2.25):

$$\frac{V_0}{2 \cos \theta_1} = \frac{V_0}{2 \cos \left(\frac{\varphi - \alpha_t}{2} \right)} \quad (2.30)$$

Portanto:

$$\theta_1^c = \left(\frac{\varphi - \alpha_t}{2} \right) \quad (2.31)$$

O LET é o lugar geométrico das tensões em módulo e ângulo (V_1^c e θ_1^c), onde a potência ativa e reativa é a máxima que pode ser transmitida para a carga.