3 Cálculo da Variação de Volume dos Anulares

Para efetuar o cálculo de mudança de volume nos anulares dividiu-se o poço em seções axiais s com semelhança na geometria e condições de contorno. Posteriormente, dividiram-se as seções verticais s em intervalos k de comprimento L_k , referenciando a profundidade do intervalo segundo nomenclatura apresentada na figura 3.1. O raio interno da coluna de revestimento i, no intervalo vertical k da seção s, é dado por $a_{i,k}$ e o raio externo é dado por $b_{i,k}$. A temperatura é expressa pela notação $T_{i,k}$ e $T_{i,R,k}$ e a pressão por $P_{i,k}$, $P_{i,L,k}$ e $P_{i,R,k}$. O índice R indica referência à variável situada à direita da coluna de revestimento i e L à esquerda da coluna de revestimento i. A seção s é a extensão do poço com mesmo número de anulares e colunas de revestimentos e mesmas condições de contorno.

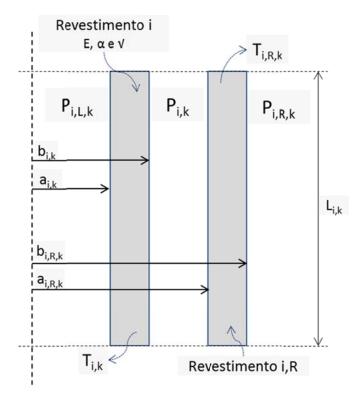


Figura 3.1: Notação utilizada para descrever as variáveis de um intervalo k de uma seção s em um poço com múltiplos anulares.

Logo, tem-se no cálculo do volume $V_{a,i,k}$ do elemento k do anular i a partir da Figura 3.1):

$$V_{a,i,k} = \pi (a_{i,R,k}^2 - b_{i,k}^2) L_k$$
(3.1)

A variação de volume corresponde à diferença do volume na nova condição de equilíbrio, estabelecido pela variação nos perfis de temperatura e pressão, subtraída do volume na condição inicial dado pela eq. (3.1). A variação no perfil de temperatura é expresso pela notação $\Delta T_{i,k}$ e $\Delta T_{i,R,k}$ e a variação no perfil de pressão por $\Delta P_{i,k}$, $\Delta P_{i,L,k}$ e $\Delta P_{i,R,k}$.

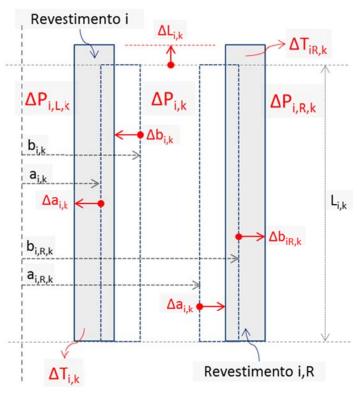


Figura 3.2: Ilustração da mudança de volume do anular no intervalo k em função dos deslocamentos dos revestimentos.

O volume na nova condição de equilíbrio pode ser calculado, conforme Figura 3.2), somando-se os deslocamentos Δa no raio interno da coluna à direita (iR), Δb no raio externo da coluna i e ΔL_k no termo de extensão do intervalo k no anular i:

$$\Delta V_{a,i,k} = \pi \left[\left(a_{i,R,k} + \Delta a_{i,R,k} \right)^2 - \left(b_{i,k} + \Delta b_{i,k} \right)^2 \right] (L_k + \Delta L_k) - V_{a,i,k}$$
 (3.2)

Substitui-se $V_{a,i,k}$ e expande-se os termos da eq. (3.2) para analisar as ordens de grandeza.

$$\begin{split} \Delta V_{a,i,k} &= \pi \big(a_{i,R,k}^{\ 2} - b_{i,k}^{\ 2} \big) L_k + \ 2 \pi \big(a_{i,R,k} \cdot \Delta a_{i,R,k} - b_{i,k} \cdot \Delta b_{i,k} \big) L_k \\ &+ \underbrace{\pi \big(\Delta a_{i,R,k}^{\ 2} - \Delta b_{i,k}^{\ 2} \big) L_k}_{\approx 0} + \pi \big(a_{i,R,k}^{\ 2} - b_{i,k}^{\ 2} \big) \Delta L_k \\ &+ \underbrace{2 \pi \big(a_{i,R,k} \cdot \Delta a_{i,R,k} - b_{i,k} \cdot \Delta b_{i,k} \big) \Delta L_k}_{\approx 0} \\ &+ \underbrace{\pi \big(\Delta a_{i,R,k}^{\ 2} - \Delta b_{i,k}^{\ 2} \big) \Delta L_k}_{\approx 0} - \pi \big(a_{i,R,k}^{\ 2} - b_{i,k}^{\ 2} \big) L_k \end{split}$$

Desprezando os termos com produtos de infinitesimais e rearranjando a eq. (3.3) chega-se à expressão para mudança de volume no intervalo k em função dos deslocamentos:

$$\Delta V_{a,i,k} = 2\pi \left[a_{i,R,k} \Delta a_{i,R,k} - b_{i,k} \Delta b_{i,k} \right] \cdot L_k + \pi \left(a_{i,R,k}^2 - b_{i,k}^2 \right) \cdot \Delta L_k \tag{3.4}$$

A variação de extensão no intervalo k pode ser calculada como função da dilatação térmica da coluna de revestimento iR. Esta coluna de revestimento é menos aquecida por se tratar da coluna de revestimento mais externa da seção do anular i. Também possui extensão equivalente ao intervalo não cimentado da coluna de revestimento mais interna (coluna de revestimento i) considerando que o anular i está cimentado até a sapata. Deste modo, tem-se a dilatação térmica longitudinal do anular i expressa por:

$$\Delta L_{k} = \alpha \cdot \Delta T_{i,R,k} \cdot L_{k} \tag{3.5}$$

Outra opção para calcular a dilatação térmica das colunas de revestimento é efetuar a média do perfil de temperatura da coluna de revestimento *iR* com a do revestimento *i*, porém esta é menos conservadora. Porém, a opção tecnicamente mais precisa passa por calcular a dilatação térmica longitudinal dos revestimentos dos anulares vizinhos e considerar a composição de esforços imposta na cabeça do poço. Este balanço de forças é mais complexo, pois deve considerar a memória de esforços no momento das operações de cimentação, cura do cimento e outros.

Substituindo a eq. (3.5) na eq. (3.4) tem-se a variação de volume do intervalo k em função da dilatação térmica, resultante da variação de temperatura da coluna de revestimento à direita do anular i, onde Δ representa a mudança no estado inicial de cada variável e α representa o coeficiente de dilatação térmica do material analisado.

$$\Delta V_{a,i,k} = 2\pi \left[a_{i,R,k} \Delta a_{i,R,k} - b_{i,k} \Delta b_{i,k} \right] \cdot L_k + \overbrace{\pi \left(a_{i,R,k}^2 - b_{i,k}^2 \right) L_k}^{V_{a,i,k}} \cdot \alpha \Delta T_{i,R,k} \tag{3.6}$$

Para calcular o volume total e variação de volume total é necessário somar todos os intervalos L_k de cada anular i. Deste modo pode-se expressar matematicamente o volume total e variação de volume total dos anulares através das seguintes equações:

$$V_{a,i} = \sum_{N} V_{a,i,k} \tag{3.7}$$

$$\Delta V_{a,i} = \sum_{N} \Delta V_{a,i,k} \tag{3.8}$$

Onde N representa o número de intervalos k com extensão L_k de cada anular i.

Os deslocamentos das paredes dos revestimentos ocasionados pela variação do perfil de pressão no poço podem ser calculados com boa precisão utilizando a solução de Lamé (Timoshenko & Goodier, 1980) aplicada ao deslocamento.

$$u_{r} = \frac{1 - \nu}{E} \left(\frac{r_{in}^{2} \cdot P_{in} - r_{out}^{2} \cdot P_{out}}{r_{out}^{2} - r_{in}^{2}} \right) r + \frac{1 + \nu}{E} \left[\frac{r_{out}^{2} \cdot r_{in}^{2} \cdot (P_{in} - P_{out})}{r_{out}^{2} - r_{in}^{2}} \right] \frac{1}{r} - \frac{\nu r}{E} \sigma_{o}$$
(3.9)

Onde u_r é o deslocamento, σ_0 é a tensão longitudinal, v é o fator de Poisson, E é o módulo de elasticidade, P_{in} é a pressão interna, P_{out} a pressão externa, r_{in} o raio interno, r_{out} o raio externo e r é raio do ponto considerado para o deslocamento na análise do tubo onde $r_{in} < r < r_{out}$.

Para aplicação na análise de APB considera-se um cilindro de parede espessa com extremidade aberta. Em contrapartida considera-se a expansão da parede do revestimento causado pela dilatação térmica radial do aço, que é somada ao termo de deslocamento. Logo, aplicando a nomenclatura da Figura 3.2) na eq. (3.9) chega-se a seguinte expressão para variação do raio no intervalo k do anular i:

$$\Delta r = \left(\frac{1-\nu}{E}\right) \left(\frac{a_{i,R,k}^{2} \cdot \Delta P_{i,k} - b_{i,R,k}^{2} \cdot \Delta P_{i,R,k}}{b_{i,R,k}^{2} - a_{i,R,k}^{2}}\right) r + \left(\frac{1+\nu}{E}\right) \left(\frac{b_{i,R,k}^{2} a_{i,R,k}^{2} \cdot (\Delta P_{i,k} - \Delta P_{i,R,k})}{b_{i,R,k}^{2} - a_{i,R,k}^{2}}\right) \frac{1}{r} + \alpha r \Delta T$$
(3.10)

Aplicando $r = a_{i,R,k}$ na eq. (3.10), em que o índice R refere-se às variáveis adjacentes à direita da coluna de revestimento i, tem-se a seguinte expressão:

$$\Delta a_{i,R,k} = \left[\left(\frac{1-\nu}{E} \right) \left(\frac{a_{i,R,k}^2 \cdot \Delta P_{i,k} - b_{i,R,k}^2 \cdot \Delta P_{i,R,k}}{b_{i,R,k}^2 - a_{i,R,k}^2} \right) a_{i,R,k} + \left(\frac{1+\nu}{E} \right) \left(\frac{b_{i,R,k}^2 a_{i,R,k}^2 \cdot (\Delta P_{i,k} - \Delta P_{i,R,k})}{b_{i,R,k}^2 - a_{i,R,k}^2} \right) \frac{1}{a_{i,R,k}} + \alpha. \ a_{i,R,k} \cdot \Delta T_{i,R,K}$$

$$(3.11)$$

Aplicando $r = b_{i,k}$ na eq. (3.10), em que o índice L refere-se às variáveis adjacentes à esquerda da coluna de revestimento i, tem-se a seguinte expressão:

$$\begin{split} \Delta b_{i,k} &= \left[\left(\frac{1-\nu}{E} \right) \left(\frac{a_{i,k}^2 \cdot \Delta P_{i,L,k} - b_{i,k}^2 \cdot \Delta P_{i,k}}{b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2} \right) b_{i,k} \\ &+ \left(\frac{1+\nu}{E} \right) \left(\frac{b_{i,k}^2 a_{i,k}^2 (\Delta P_{i,L,k} - \Delta P_{i,k})}{b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2} \right) \frac{1}{b_{i,k}} \right] + \alpha. \, b_{i,k} \cdot \Delta T_{i,K} \end{split}$$
(3.12)

Onde $\Delta P_{i,L,k}$ será o equivalente ao APB resultante no anular à esquerda da coluna i, $\Delta P_{i,k}$ ao APB resultante no anular da coluna i, $\Delta P_{i,R,k}$ ao APB resultante no anular adjacente à direita da coluna i_R , $\Delta T_{i,k}$ é a variação de temperatura no intervalo k da coluna de revestimento i, $\Delta T_{i,R,k}$ é a variação de temperatura no intervalo k da coluna de revestimento i_R e E, v e α são o módulo de Young, coeficiente de Poisson e coeficiente de expansão térmica do aço, respectivamente.

A partir da equação de Lamé para o deslocamento, e a inclusão dos termos de dilatação térmica, pode-se calcular a variação de volume no intervalo k do anular i, em função de variação do perfil térmico e variações das pressões dos anulares. A expressão é resultante da substituição das eq. (3.11) e (3.12) na eq. (3.6) para mudança de volume. O resultado é expresso em função das variáveis de temperatura e pressão, a fim de facilitar a manipulação algébrica e melhorar a visualização do mesmo:

$$\Delta V_{a,i,k} = A_{i,k}. \Delta P_{i,L,k} + B_{i,k}. \Delta P_{i,k} + C_{i,R,k}. \Delta P_{i,R,k} + D_{i,k}. \Delta T_{i,k} + E_{i,R,k}. \Delta T_{i,R,k}$$
(3.13)
Onde,

 $A_{i,k} = -\frac{4\pi L_k}{E} \frac{a_{i,k}^2 b_{i,k}^2}{(b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2)}$ (3.14)

$$\begin{split} B_{i,k} &= \frac{2\pi L_k}{E} \left\{ \frac{a_{i,R,k}^2}{b_{i,R,k}^2 - a_{i,R,k}^2} \cdot \left[(1 - \upsilon) \cdot a_{i,R,k}^2 + (1 + \upsilon) \cdot b_{i,R,k}^2 \right] \right. \\ &\left. + \frac{b_{i,k}^2}{b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2} \cdot \left[(1 - \upsilon) \cdot b_{i,k}^2 + (1 + \upsilon) \cdot a_{i,k}^2 \right] \right\} \end{split} \tag{3.15}$$

$$C_{i,R,k} = -\frac{4\pi L_k}{E} \frac{a_{i,R,k}^2 b_{i,R,k}^2}{(b_{i,R,k}^2 - a_{i,R,k}^2)}$$
(3.16)

$$D_{i,k} = -2\pi\alpha b_{i,k}^{2} L_{k}$$
 (3.17)

$$E_{i,R,k} = 2\pi\alpha a_{i,R,k}^{2} L_k + \alpha V_{a,i,k}$$
(3.18)

Os termos $A_{i,k}$, $B_{i,k}$ e $C_{i,R,k}$ são equivalentes a matriz $[\Lambda]$ e os termos $D_{i,k}$ e $E_{i,R,k}$ são equivalentes a matriz $[\Psi]$ da eq. (2.15).

3.1. Aplicação das Condições de Contorno

As condições de contorno referem-se ao revestimento mais externo de cada seção s. Basicamente são encontradas duas situações: anular cimentado e anular não cimentado preenchido com fluido de perfuração. No anular não cimentado ainda se tem a particularidade da fluência do sal, que será explorada no cálculo do APB ao longo da dissertação.

3.1.1. Variação de Volume do Anular com Intervalo Cimentado

No cálculo da expansão dos anulares dos revestimentos deve-se ter cuidado ao tratar das condições de fronteira, pois tratar o intervalo revestimento x cimento x formação como rígido pode acrescentar erro considerável no cálculo do APB. A solução adotada foi tratar o conjunto como uma fundação elástica. Na modelagem do APB deste trabalho, por simplificação, considerou-se o cimento e a formação como um corpo único com módulo de Young de 10,9 GPa e coeficiente de

Poisson de 0,36. Do mesmo modo considerou-se módulo de Young de 10,9 GPa e coeficiente de Poisson de 0,36 para a formação no intervalo de poço aberto (intervalo de evaporito). Para um resultado mais preciso deve-se conhecer a litologia do poço junto às propriedades das rochas, o que pode resultar em alguma diferença no cálculo de APB, principalmente no anular mais externo da seção que está em contato com a formação.

Considerando a condição de fronteira como uma fundação elástica, há um decréscimo hiperbólico da tensão radial da formação a partir da parede do poço a_f até uma distância suficientemente grande (b_f) , onde a mudança de pressão na parede do poço não causa perturbação do estado inicial de tensão na formação. Deste modo, para a interface revestimento x formação, ocorre um APB nomeado de APB da formação $(\Delta P_{i,k} = \Delta P_{f,k})$ e para um raio b_f muito grande $(b_f/a_f \rightarrow \infty)$, a partir da parede do poço, ocorre um APB praticamente nulo $(\Delta P_{i,R,k} = \Delta P_{f,R,k} = 0)$, pois o distúrbio de pressão não é significante (Sathuvalli, et al., 2005).

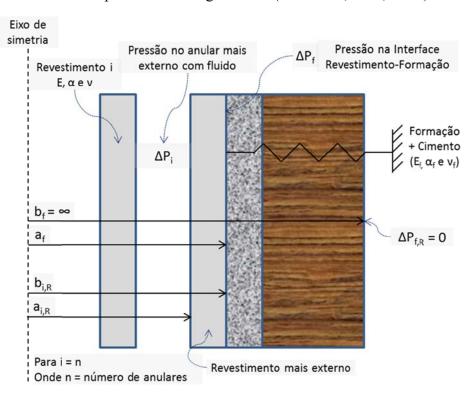


Figura 3.3: Aplicação das condições de contorno para anular cimentado.

Para calcular o deslocamento radial do raio interno do poço, que está em contato direto com a parede do revestimento mais externo da na seção s, utiliza-se a eq. (3.10). Na condição de fronteira faz-se a análise considerando a formação como um cilindro de raio infinito, em que se chama a parede interna da formação

de $a_{f,k}$ e a parede externa da formação de $b_{f,k}$. Nomeia-se a pressão desconhecida na interface revestimento-formação por $\Delta P_{f,k}$ e considera-se nula a perturbação de pressão em um raio muito distante de modo que $\Delta P_{f,R,k} = 0$. Também é necessário aplicar as propriedades da rocha no cálculo do deslocamento do raio interno da formação (Δa_f), que está em contato com o revestimento na seção. Deste modo tem-se para a condição de fronteira as seguintes considerações: $b_f/a_f \rightarrow \infty$, $a_{i,R,k} = a_{f,k}$, $b_{i,R,k} = b_{f,k}$, $\Delta P_{i,k} = \Delta P_{f,k}$, $\Delta P_{i,R,k} = \Delta P_{f,R,k} = 0$, $E = E_f$, $v = v_f$, $\alpha = \alpha_f$ e $\Delta T_{i,R,k} = \Delta T_{f,K}$ em que o índice f indica formação, conforme Figura 3.3).

$$\begin{split} \Delta a_{f,k} &= a_{f,k} \left[\left(\frac{1 - \nu_f}{E_f} \right) \left(\frac{{a_{f,k}}^2 \cdot \Delta P_{f,k} - \infty^2 \cdot 0}{\infty^2 - {a_{f,k}}^2} \right) \right. \\ &\left. + \left(\frac{1 + \nu_f}{E_f} \right) \left(\frac{\infty^2 \cdot (\Delta P_{f,k} - 0)}{\infty^2 - {a_{f,k}}^2} \right) \right] + \alpha_f \cdot a_{f,k} \cdot \Delta T_{f,K} \end{split} \tag{3.19}$$

Simplificando e rearranjando os termos da eq. (3.20) tem-se:

$$\Delta a_{f,k} = a_{f,k} \left[\left(\frac{1 + \nu_f}{E_f} \right) \Delta P_{f,k} + \alpha_f \Delta T_{f,K} \right]$$
(3.20)

Para calcular o deslocamento da parede externa, do revestimento mais externo da seção ($\Delta b_{re,k}$), novamente utiliza-se a eq. (3.10). A pressão do anular a esquerda deste revestimento, que está em contato com a formação, é dada por $\Delta P_{i,R,k}$ e é a última pressão calculada sem aplicação das condições de contorno. Já a pressão da interface revestimento-formação, que não é conhecida, é chamada de pressão da formação $\Delta P_{f,k}$. Deste modo, para aplicação das condições de contorno na eq. (3.10), tem-se o seguinte: $\Delta P_{i,L,k} = \Delta P_{re,L,k}$, $\Delta P_{i,k} = \Delta P_{re,k}$, $\Delta P_{re,R,k} = \Delta P_{f,k}$ e $\Delta T_{re,R,k} = \Delta T_{f,k}$.

$$\begin{split} \Delta b_{re,k} &= b_{re,k} \left[\left(\frac{1-\nu}{E} \right) \left(\frac{a_{re,k}^2 \cdot \Delta P_{i,k} - b_{re,k}^2 \cdot \Delta P_{f,k}}{b_{re,k}^2 - a_{re,k}^2} \right) \\ &+ \left(\frac{1+\nu}{E} \right) \left(\frac{a_{re,k}^2 \cdot (\Delta P_{i,k} - \Delta P_{f,k})}{b_{re,k}^2 - a_{re,k}^2} \right) \right] + \alpha_f \cdot b_{re,k} \Delta T_{f,K} \end{split} \tag{3.21}$$

Onde $a_{re,k}$ refere-se ao raio interno do revestimento mais externo da seção. Podem-se agrupar os termos de pressão e temperatura e expressar a eq. (3.21) semelhantemente:

$$\Delta b_{re,k} = \frac{b_{re,k}}{E(b_{re,k}^2 - a_{re,k}^2)} \left[2a_{re,k}^2 \Delta P_{i,k} - \Delta P_{f,k} \left(b_{re,k}^2 (1 - \nu) + a_{re,k}^2 (1 + \nu) \right) \right] + \alpha_f. \, b_{re,k}. \, \Delta T_{f,K}$$
(3.22)

Impondo a condição de continuidade, em que o deslocamento do raio externo do revestimento mais externo $\Delta b_{re,k}$ é igual deslocamento do raio interno da formação Δa_f , pode-se reescrever a eq. (3.20):

$$\Delta b_{re,k} = b_{re,k} \left[\left(\frac{1 + \nu_f}{E_f} \right) \Delta P_{f,k} + \alpha_f \Delta T_{f,k} \right]$$
(3.23)

Igualando-se as eq. (3.22) e (3.23) para o termo $\Delta b_{re,k}$ e isolando a pressão desconhecida $\Delta P_{f,k}$ chega-se a:

 $\Delta P_{f,k}$

$$=\frac{2{a_{re,k}}^{2}}{E\left(b_{re,k}^{2}-{a_{re,k}}^{2}\right)\frac{\left(1+\nu_{f}\right)}{E_{f}}+\left[\left(b_{re,k}^{2}+{a_{re,k}}^{2}\right)-\nu\left(b_{re,k}^{2}-{a_{re,k}}^{2}\right)\right]}\Delta P_{i,k}$$
 (3.24)

Logo, a eq. (3.24) descreve a pressão da interface revestimento-formação $\Delta P_{f,k}$ em função da variação da pressão do anular situado à esquerda do revestimento mais externo da seção, que é uma pressão conhecida. Conhecidas as variáveis da condição de fronteira aplicam-se as mesmas na eq. (3.13), utilizada para calcular a variação de volume nos anulares internos. Dessa forma, a pressão à direita do anular mais externo do poço $\Delta P_{i,R,k}$ será equivalente a $\Delta P_{f,k}$ na matriz de rigidez e o produto $C_{i,R,k}$. $\Delta P_{i,R,k}$ da eq. (3.13) será o seguinte:

$$C_{i,R,k} \cdot \Delta P_{f,k}$$

$$\begin{split} &= - \Biggl(\frac{4\pi L_k}{E} \frac{{a_{re,k}}^2 {b_{re,k}}^2}{\left({b_{re,k}}^2 - {a_{re,k}}^2 \right)} \Biggr) \\ &\cdot \Biggl(\frac{2{a_{re,k}}^2}{E \Bigl({b_{re,k}}^2 - {a_{re,k}}^2 \Bigr) \frac{{\left({1 + \nu } \right)}}{{E_f}} + \left[{\left({b_{re,k}}^2 - {a_{re,k}}^2 \right) - \nu {\left({b_{re,k}}^2 - {a_{re,k}}^2 \right)} \right]} \Biggr) \Delta P_{i,k} \end{split}$$

Para reescrever a eq. (3.13) na condição de contorno, em função da pressão da formação calculada na eq. (3.24), força-se a seguinte igualdade:

$$C_{i,R,k} \cdot \Delta P_{f,k} = C_{i,R,k}' \cdot \Delta P_{i,k}$$
(3.26)

Isolando-se o termo $C_{i,R,k}$ ' da eq. (3.26) tem-se:

$$\begin{split} &C_{i,R,k}{'}\\ &= -\left(\frac{4\pi L_{k}}{E} \frac{a_{re,k} \cdot {}^{2} b_{re,k}{}^{2}}{\left(b_{re,k}{}^{2} - a_{re,k}{}^{2}\right)}\right)\\ &\cdot \left(\frac{2 \cdot a_{re,k}{}^{2}}{E\left(b_{re,k}{}^{2} - a_{re,k}{}^{2}\right) \cdot \frac{\left(1 + \nu\right)}{E_{f}} + \left[\left(b_{re,k}{}^{2} - a_{re,k}{}^{2}\right) - \nu\left(b_{re,k}{}^{2} - a_{re,k}{}^{2}\right)\right]}\right) \end{split}$$
(3.27)

Logo, o cálculo da variação de volume do anular, na condição de fronteira, pode ser expresso utilizando a igualdade da eq. (3.26) na eq. (3.13). O termo $C_{i,R,k}$ ' torna-se uma função da pressão do anular i, adjacente à formação, que é uma pressão conhecida. Agrupando as pressões semelhantes, chega-se a formulação para a condição de fronteira com a seção cimentada:

$$\Delta V_{a,i,k} = A_{i,k} \cdot \Delta P_{i,L,k} + (B_{i,k} + C_{i,R,k}') \cdot \Delta P_{i,k} + D_{i,k} \cdot \Delta T_{i,k} + E_{i,R,k} \cdot \Delta T_{i,R,k}$$
(3.28)

3.1.2. Variação de Volume do Anular com Intervalo não Cimentado

Para calcular os termos da matriz de rigidez no intervalo não cimentado, e preenchido com fluido de perfuração, aplicam-se as condições de contorno na solução de Lamé para o deslocamento, de modo análogo ao realizado para o intervalo cimentado. Considera-se novamente a formação como um cilindro de raio infinito, em que o raio interno do cilindro é dado por $a_{f,k}$ e o raio externo por $b_{f,k}$. Como o raio externo tende ao infinito, considera-se que a perturbação de pressão neste ponto não é significante, logo $\Delta P_{f,R,k} = 0$. No deslocamento do raio interno da formação são utilizadas as propriedades da rocha. Deste modo, tem-se para as condições de fronteira do anular, localizado entre revestimento mais externo e a formação: $b_f/a_f \rightarrow \infty$, $a_{i,R,k} = a_{f,k}$, $b_{i,R,k} = b_{f,k}$, $\Delta P_{f,R,k} = 0$, $E = E_f$, $v = v_f$, $\alpha = \alpha_f e \Delta T_{i,R,k} = \Delta T_{f,K}$.

$$\begin{split} \Delta a_{f,k} &= a_{f,k} \left[\left(\frac{1 - \nu_f}{E_f} \right) \left(\frac{{a_{f,k}}^2 \cdot \Delta P_{i,k} - \infty^2 \cdot 0}{\infty^2 - {a_{f,k}}^2} \right) \right. \\ &\left. + \left(\frac{1 + \nu_f}{E_f} \right) \left(\frac{\infty^2 \cdot (\Delta P_{i,k} - 0)}{\infty^2 - {a_{f,k}}^2} \right) \right] + \alpha_f \cdot a_{f,k} \cdot \Delta T_{f,K} \end{split} \tag{3.29}$$

Da mesma forma, a simplificação da eq. (3.29) resulta em:

$$\Delta a_{f,k} = a_{f,k} \left[\left(\frac{1 + \nu_f}{E_f} \right) \Delta P_{i,k} + \alpha_f \Delta T_{f,K} \right]$$
(3.30)

Para o cálculo do deslocamento no revestimento mais externo da seção não cimentada aplicam-se as mesmas condições de contorno dos anulares internos. Basta adicionar o anular da condição de fronteira, preenchido com fluido, na rotina de cálculo da matriz de rigidez (i = i+1). Deste modo, a coluna de revestimento mais externa da seção torna-se a parede interna deste anular (b_i) e a formação a parede externa iR. Logo, a equação é expressa por:

$$\Delta b_{i,k} = \frac{b_{i,k}}{E(b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2)} \left[2a_{i,k}^2 \Delta P_{i,L,k} - \Delta P_{i,k} \left(b_{i,k}^2 (1 - \nu) + a_{i,k}^2 (1 + \nu) \right) \right] + \alpha b_{i,k} \Delta T_{i,K}$$
(3.31)

Com as condições de contorno definidas, para anular não cimentado, podese substituir a variável $a_{i,R,k}$ pelo raio interno do poço $a_{f,k}$ e variação de temperatura por $\Delta T_{f,K}$ na eq. (3.6), o que resulta na seguinte expressão:

$$\Delta V_{a,i,k} = 2\pi L_k (a_{f,k} \cdot \Delta a_{f,k} - b_{i,k} \cdot \Delta b_{i,k}) + \pi L_k (a_{f,k}^2 - b_{i,k}^2) \alpha_f \Delta T_{f,k}$$
 (3.32)

Em seguida, substituem-se as expressões (3.30) e (3.31), deduzidas para mudança de raio, na expressão para mudança de volume dada pela eq. (3.32).

$$\begin{split} \Delta V_{a,i,k} &= 2\pi L_k \left\{ a_{f,k}^2 \left[\left(\frac{1+\nu_f}{E_f} \right) \Delta P_{i,k} + \alpha_f . \, \Delta T_{f,K} \right] \right. \\ &- \frac{b_{i,k}^2}{E \left(b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2 \right)} \left[2a_{i,k}^2 \Delta P_{i,L,k} \right. \\ &- \Delta P_{i,k} \left(b_{i,k}^2 (1-\nu) + a_{i,k}^2 (1+\nu) \right) \right] - \alpha b_{i,k}^2 \Delta T_{i,K} \right\} \\ &+ \pi L_k \left(a_{f,k}^2 - b_{i,k}^2 \right) \alpha_f \Delta T_{f,k} \end{split} \tag{3.33}$$

Reorganizando e agrupando os termos semelhantes da eq. (3.33) chega-se a expressão para o cálculo da variação de volume do anular não cimentado na condição de fronteira:

$$\Delta V_{a,f,k} = A_{i,k} \cdot \Delta P_{i,L,k} + B_{f,k} \cdot \Delta P_{i,k} + D_{i,k} \cdot \Delta T_{i,k} + E_{f,k} \cdot \Delta T_{f,k}$$
(3.34)

$$A_{i,k} = -4\pi L_k \frac{a_{i,k}^2 b_{i,k}^2}{E(b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2)}$$
(3.35)

$$\begin{split} B_{f,k} &= 2\pi L_k \left\{ a_{f,k}^2 \left(\frac{1+\nu_f}{E_f} \right) \right. \\ &+ \left. \frac{b_{i,k}^2}{E \left(b_{i,k}^2 - a_{i,k}^2 \right)} \left[b_{i,k}^2 (1-\nu) + a_{i,k}^2 (1+\nu) \right] \right\} \end{split} \tag{3.36}$$

$$D_{i,k} = -2\pi b_{i,k}^{2} L_{k} \alpha {3.37}$$

$$E_{f,k} = 2\pi a_{f,k}^2 L_k \alpha_f + \pi (a_{f,k}^2 - b_{i,k}^2) L_k \alpha_f$$
 (3.38)

A expressão é parecida com a obtida para os anulares internos apresentados na eq. (3.13) e seus termos. Porém, para esta condição de contorno, tem-se as propriedades da formação inclusas através das eq. (3.36) e (3.38), que são identificadas com a notação do subscrito f no lugar de i, e não se tem o termo $C_{i,R,k}$, devido à variação de pressão nula em um afastamento muito grande do poço.