

4

Expressão fechada para a probabilidade de ruína eventual quando as indenizações individuais são exponencialmente distribuídas

Neste capítulo, apresentaremos uma equação para a probabilidade de ruína eventual. Usaremos dois teoremas para encontrarmos essa equação. No primeiro teorema, apresentamos a equação da derivada da probabilidade de ruína. Esta equação nos permitirá encontrar uma expressão fechada para a probabilidade de ruína eventual para o modelo de risco coletivo onde as indenizações particulares seguem uma distribuição exponencial. Já no segundo teorema encontraremos a probabilidade de ruína quando a reserva inicial u da seguradora é maior ou igual a zero.

Teorema 4.1 *Para $u > 0$, temos que a equação de $\psi'(u)$ é dada por*

$$\psi'(u) = \frac{\lambda}{c}\psi(u) - \frac{\lambda}{c} \int_0^u p(x)\psi(u-x)dx - \frac{\lambda}{c}[1 - P(u)], \quad (4-1)$$

ou então, de forma equivalente, em termos da probabilidade de sobrevivência, $\bar{\psi}(u) = 1 - \psi(u)$,

$$\bar{\psi}'(u) = \frac{\lambda}{c}\bar{\psi}(u) - \frac{\lambda}{c} \int_0^u p(x)\bar{\psi}(u-x)dx. \quad (4-2)$$

Prova do Teorema: Seja t o tempo em que ocorre a ruína. Se não ocorrer indenizações a reserva será de $u + cdt$. Porém, se ocorrer uma indenização, a reserva após esta indenização será $u + cdt - x$, onde x representa o valor da indenização. Também sabemos que se $x \leq u + cdt$, a reserva restante em dt não será negativa e a probabilidade de ruína para reserva que restou será $\psi(u + cdt - x)$. Entretanto, se $x > u + cdt$, então a indenização ocorrida causou a ruína. Por outro lado, sabemos que o número de indenizações segue um processo de Poisson, então o número de indenizações em $(0, dt]$ tem as seguintes probabilidades:

1. $P[(N(t + dt) - N(t)) = 0] = 1 - \lambda dt + o(dt);$

2. $P[(N(t + dt) - N(t)) = 1] = \lambda dt + o(dt);$
3. $P[(N(t + dt) - N(t)) > 1] = o(dt).$

Tendo em vista que a ruína pode ou não ocorrer com a primeira indenização, temos que

$$\begin{aligned}
\psi(u) &= P(U(u) < 0 \cap [N(t + dt) - N(t) = 0]) + P(U(u) < 0 \cap [N(t + dt) - N(t) = 1]) \\
&\quad + P(U(u) < 0 \cap [N(t + dt) - N(t) > 1]) \\
&= P[(N(t + dt) - N(t)) = 0]P(U(u) < 0 | N(t + dt) - N(t) = 0) \\
&\quad + P[(N(t + dt) - N(t)) = 1]P(U(u) < 0 | N(t + dt) - N(t) = 1) \\
&\quad + P[(N(t + dt) - N(t)) > 1]P(U(u) < 0 | N(t + dt) - N(t) > 1) \\
&= (1 - \lambda + o(dt))\psi(u + cdt) + \lambda dt \left[\int_0^{u+cdt} p(x)\psi(u + cdt - x)dx + \int_{u+cdt}^{\infty} p(x)dx \right] + o(dt) \\
&= (1 - \lambda dt)\psi(u + cdt) + \lambda dt \int_0^{u+cdt} p(x)\psi(u + cdt - x)dx + \lambda dt[1 - P(u + cdt)] + o(dt),
\end{aligned}$$

e podemos reescrever como

$$\begin{aligned}
\psi(u + cdt) - \psi(u) &= \lambda dt\psi(u + cdt) - \lambda dt \int_0^{u+cdt} p(x)\psi(u + cdt - x)dx \\
&\quad - \lambda dt[1 - P(u + cdt)] + o(dt),
\end{aligned}$$

que dividindo por cdt , teremos

$$\begin{aligned}
\frac{\psi(u + cdt) - \psi(u)}{cdt} &= \frac{\lambda}{c}\psi(u + cdt) - \frac{\lambda}{c} \int_0^{u+cdt} p(x)\psi(u + cdt - x)dx \\
&\quad - \frac{\lambda}{c}[1 - P(u + cdt)] + \frac{o(dt)}{cdt},
\end{aligned}$$

ao calcular o limite quando $cdt \rightarrow 0$, obtemos

$$\psi'(u) = \frac{\lambda}{c}\psi(u) - \frac{\lambda}{c} \int_0^u p(x)\psi(u - x)dx - \frac{\lambda}{c}[1 - P(u)].$$

Para encontrar a equação (4-2) basta lembrar da seguinte relação $\bar{\psi}(u) = 1 - \psi(u)$. Assim, sabendo que $\psi'(u) = (1 - \bar{\psi}(u))' = -\bar{\psi}'(u)$, fazendo as substituições em (4-1), obtemos

$$\begin{aligned}
\bar{\psi}'(u) &= -\frac{\lambda}{c}(1 - \bar{\psi}(u)) + \frac{\lambda}{c} \int_0^u p(x)(1 - \bar{\psi}(u - x))dx + \frac{\lambda}{c}[1 - P(u)] \\
&= -\frac{\lambda}{c} + \frac{\lambda}{c}\bar{\psi}(u) + \frac{\lambda}{c} \int_0^u p(x)dx - \frac{\lambda}{c} \int_0^u p(x)\bar{\psi}(u - x)dx + \frac{\lambda}{c} - \frac{\lambda}{c}P(u),
\end{aligned}$$

tendo em vista que $P(0)=0$, vem:

$$\begin{aligned}\bar{\psi}'(u) &= \frac{\lambda}{c}\bar{\psi}(u) + \frac{\lambda}{c}P(u) - \frac{\lambda}{c}\int_0^u p(x)\bar{\psi}(u-x)dx - \frac{\lambda}{c}P(u) \\ &= \frac{\lambda}{c}\bar{\psi}(u) - \frac{\lambda}{c}\int_0^u p(x)\bar{\psi}(u-x)dx.\end{aligned}$$

□

Com o teorema acima podemos encontrar uma expressão a fechada para probabilidade de ruína eventual quando temos um modelo de risco coletivo onde as indenizações particulares são variáveis aleatórias com função de densidade exponencial de parâmetro $\beta > 0$.

De acordo com (4-1) e tendo em vista que

$$\int_0^u p(x)\psi(u-x)dx = \int_0^u p(u-v)\psi(v)dv,$$

pois, fazendo $u-x=v \Rightarrow dx=-dv$, temos

$$\begin{aligned}\psi'(u) &= \frac{\lambda}{c}\psi(u) - \frac{\lambda}{c}\int_0^u \beta e^{-\beta(u-v)}\psi(v)dv - \frac{\lambda}{c}e^{-\beta u} \\ \psi'(u) &= \frac{\lambda}{c}\psi(u) - \frac{\lambda\beta}{c}e^{-\beta u}\int_0^u e^{\beta v}\psi(v)dv - \frac{\lambda}{c}e^{-\beta u};\end{aligned}\quad (4-3)$$

derivando em relação a u , obtemos

$$\begin{aligned}\psi''(u) &= \frac{\lambda}{c}\psi'(u) + \frac{\lambda\beta^2 e^{-\beta u}}{c}\int_0^u e^{\beta v}\psi(v)dv - \frac{\lambda\beta e^{-\beta u}}{c}\left[e^{\beta u}\psi(u) - e^{\beta 0}\psi(0)\frac{d0}{du}\right] \\ &\quad + \frac{\lambda\beta}{c}e^{-\beta u}.\end{aligned}\quad (4-4)$$

De (4-3), temos

$$\int_0^u e^{\beta v}\psi(v)dv = -\frac{c}{\lambda\beta e^{-\beta u}}\left[\psi'(u) - \frac{\lambda}{c}\psi(u) + \frac{\lambda}{c}e^{-\beta u}\right].$$

Substituindo a parcela da integral na expressão(4-4) resulta em:

$$\begin{aligned}\psi''(u) &= \frac{\lambda}{c}\psi'(u) - \beta\left[\psi'(u) - \frac{\lambda}{c}\psi(u) + \frac{\lambda}{c}e^{-\beta u}\right] - \frac{\lambda\beta}{c}\psi(u) + \frac{\lambda\beta}{c}e^{-\beta u} \\ &= \frac{\lambda}{c}\psi'(u) - \beta\psi'(u) \\ &= -\psi'(u)\left(\beta - \frac{\lambda}{c}\right).\end{aligned}$$

Esta expressão corresponde a uma equação diferencial cuja solução é $\psi(u) = k_1 + k_2 e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u}$. Utilizando a hipótese de que $c > \lambda p_1$, isto é, $c > \lambda E[X]$, então $c > \frac{\lambda}{\beta}$ implicando que $\beta > \frac{\lambda}{c}$. Sabemos que $\lim_{u \rightarrow \infty} \psi(u) = 0$, então $\lim_{u \rightarrow \infty} \psi(u) = \lim_{u \rightarrow \infty} k_1 + k_2 e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u} = k_1 = 0$. Além disso, $\psi(0) = k_2$.

Desta forma, concluímos que $\psi(u) = k_2 e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u} = \psi(0)e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u}$ ou ainda que $\psi'(u) = (\frac{\lambda}{c} - \beta) \psi(0)e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u} = -(\beta - \frac{\lambda}{c}) \psi(u)$. Ao substituir $\psi'(u)$ em (4-3), obtemos

$$\begin{aligned}\psi'(u) &= \frac{\lambda}{c} \psi(u) - \frac{\lambda}{c} \int_0^u \beta e^{-\beta(u-v)} \psi(v) dv - \frac{\lambda}{c} e^{-\beta u} \\ - \left(\beta - \frac{\lambda}{c}\right) \psi(u) &= \frac{\lambda}{c} \psi(u) - \frac{\lambda \beta}{c} e^{-\beta u} \int_0^u e^{\beta v} \psi(v) dv - \frac{\lambda}{c} e^{-\beta u} \\ \beta \psi(u) &= \frac{\lambda \beta}{c} e^{-\beta u} \int_0^u e^{\beta v} \psi(v) dv + \frac{\lambda}{c} e^{-\beta u} \\ \psi(u) &= \frac{\lambda}{c} e^{-\beta u} \int_0^u e^{\beta v} \psi(v) dv + \frac{\lambda}{c \beta} e^{-\beta u}.\end{aligned}$$

Fazendo $u = 0$, temos que $\psi(0) = \frac{\lambda}{c \beta}$. Assim temos a seguinte expressão fechada para probabilidade de ruína eventual,

$$\psi(u) = \psi(0)e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u} = \frac{\lambda}{c \beta} e^{-(\beta - \frac{\lambda}{c})u}. \quad (4-5)$$

Teorema 4.2 Para $u \geq 0$, temos que a equação de $\psi(u)$ satisfaz a seguinte equação:

$$\psi(u) = \frac{\lambda}{c} \int_u^\infty [1 - P(x)] dx + \frac{\lambda}{c} \int_0^u \psi(u-x)[1 - P(x)] dx, \quad (4-6)$$

ou então, de forma equivalente, em termos da probabilidade de sobrevivência, $\bar{\psi}(u) = 1 - \psi(u)$,

$$\bar{\psi}(u) = \bar{\psi}(0) + \frac{\lambda}{c} \int_0^u \bar{\psi}(u-x)[1 - P(x)] dx. \quad (4-7)$$

Prova do Teorema: De (4-2), integrando variável u em $(0, t]$, obtemos

$$\int_0^t \bar{\psi}'(u) du = \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(u) du - \frac{\lambda}{c} \int_0^t \int_0^u p(x) \bar{\psi}(u-x) dx du, \quad (4-8)$$

Resolveremos apenas a integral dupla do segundo membro da igualdade, aplicando integral por partes da seguinte maneira: seja $w = \bar{\psi}(u-x)$ e

$dv = d[1 - P(x)]$. Então, $\frac{dw}{dx} = \frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x)$ e $v = 1 - P(x)$. Com isso,

$$\begin{aligned}\int_0^u p(x)\bar{\psi}(u - x)dx &= -\int_0^u \bar{\psi}(u - x)d[1 - P(x)] \\ &= -\left(\left[\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]\right]_0^u - \int_0^u \frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]dx\right).\end{aligned}$$

Tendo em vista que $P(0) = 0$, vem:

$$\begin{aligned}\int_0^u p(x)\bar{\psi}(u - x)dx &= -\left(\left[\bar{\psi}(0)[1 - P(u)] - \bar{\psi}(u)\right] - \int_0^u \frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]dx\right) \\ &= -\bar{\psi}(0)[1 - P(u)] + \bar{\psi}(u) + \int_0^u \frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]dx,\end{aligned}$$

substituindo o resultado em (4-8), obtemos

$$\begin{aligned}\int_0^t \bar{\psi}'(u)du &= \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(u)du + \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(0)[1 - P(u)]du - \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(u)du \\ &\quad - \frac{\lambda}{c} \int_0^t \int_0^u \frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]dxdx \\ &= \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(0)[1 - P(u)]du - \frac{\lambda}{c} \int_0^t \int_0^u \frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]dxdx.\end{aligned}$$

Sabe-se que $\frac{d}{dx}\bar{\psi}(u - x) = -\frac{d}{du}\bar{\psi}(u - x)$, então

$$\int_0^t \bar{\psi}'(u)du = \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(0)[1 - P(u)]du + \frac{\lambda}{c} \int_0^t \int_0^u \frac{d}{du}\bar{\psi}(u - x)[1 - P(x)]dxdx.$$

Mudando a ordem de integração, temos

$$\begin{aligned}\int_0^t \bar{\psi}'(u)du &= \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(0)[1 - P(u)]du + \frac{\lambda}{c} \int_0^t [1 - P(x)] \int_x^t \frac{d}{du}\bar{\psi}(u - x)dudx \\ &= \frac{\lambda}{c} \int_0^t \bar{\psi}(0)[1 - P(u)]du + \frac{\lambda}{c} \int_0^t [1 - P(x)][\bar{\psi}(t - x) - \bar{\psi}(0)]dx \\ \bar{\psi}(t) - \bar{\psi}(0) &= \frac{\lambda}{c} \int_0^t [1 - P(x)]\bar{\psi}(t - x)dx,\end{aligned}$$

ou, equivalentemente:

$$\bar{\psi}(u) = \bar{\psi}(0) + \frac{\lambda}{c} \int_0^u [1 - P(x)]\bar{\psi}(u - x)dx.$$

Entretanto, note que $\bar{\psi}(0)$ é desconhecido. Então, da equação (4-7) temos

$$\bar{\psi}(u) - \bar{\psi}(0) \leq \frac{\lambda}{c} \int_0^u [1 - P(x)]dx,$$

pois, $\bar{\psi}(u - x) \in (0, 1)$. Calculando o limite quanto $u \rightarrow \infty$ temos que $\lim_{u \rightarrow \infty} \bar{\psi}(u) = 1$. Assim,

$$\begin{aligned} 1 - \bar{\psi}(0) &\leq \frac{\lambda}{c} \int_0^\infty [1 - P(x)]dx = \frac{\lambda}{c} E[x] = \frac{\lambda}{c} p_1 \\ \bar{\psi}(0) &\geq 1 - \frac{\lambda}{c} p_1. \end{aligned}$$

Como $\frac{1}{1+\theta} = \frac{\lambda p_1}{c}$, então

$$\bar{\psi}(0) \geq 1 - \frac{1}{(1 + \theta)} = \frac{\theta}{(1 + \theta)}.$$

Por outro lado, da Desigualdade de Lundberg temos que $\psi(u) \leq e^{-Ru}$, portanto $\bar{\psi}(u) \geq 1 - e^{-Ru}$. Consequentemente,

$$\int_0^u [1 - P(x)]\bar{\psi}(u - x)dx \geq \int_0^u [1 - P(x)](1 - e^{-R(u-x)})dx.$$

Então de (4-7), temos que

$$\begin{aligned} \bar{\psi}(u) - \bar{\psi}(0) &\geq \frac{\lambda}{c} \int_0^u [1 - e^{-R(u-x)}][1 - P(x)]dx \\ &= \frac{\lambda}{c} \int_0^u [1 - P(x)]dx - \frac{\lambda}{c} e^{-Ru} \int_0^u e^{Rx}[1 - P(x)]dx. \quad (4-9) \end{aligned}$$

ao calcular a segunda integral quando $u \rightarrow \infty$, obtém-se

$$\int_0^\infty e^{Rx}[1 - P(x)]dx = \int_0^\infty e^{Rx} \int_0^\infty p(y)dy dx;$$

mudando a ordem de integração, temos

$$\begin{aligned} \int_0^\infty e^{Rx}[1 - P(x)]dx &= \int_0^\infty p(y) \int_0^y e^{Rx} dx dy = \frac{1}{R} \int_0^\infty p(y) (e^{Ry} - 1) dy \\ &= \frac{1}{R} \left[\int_0^\infty p(y) e^{Ry} dy - \int_0^\infty p(y) dy \right] = \frac{1}{R} (M_X(R) - 1) \\ &= \frac{1}{R} \left(1 + \frac{cR}{\lambda} - 1 \right) = \frac{c}{\lambda}. \end{aligned}$$

Substituindo o resultado acima na equação (4-9) e calculando o limite quando $u \rightarrow \infty$, temos que $\lim_{u \rightarrow \infty} e^{-Ru} = 0$ e $\lim_{u \rightarrow \infty} \bar{\psi}(u) = 1$. Logo;

$$\begin{aligned} 1 - \bar{\psi}(0) &\geq \frac{\lambda}{c} \int_0^\infty [1 - P(x)]dx = \frac{\lambda}{c} E[X] \\ \bar{\psi}(0) &\leq 1 - \frac{\lambda}{c} p_1. \end{aligned}$$

Como $\frac{1}{1+\theta} = \frac{\lambda p_1}{c}$, então

$$\bar{\psi}(0) \leq 1 - \frac{1}{(1+\theta)} = \frac{\theta}{(1+\theta)}.$$

Como consequência, temos

$$\frac{\theta}{(1+\theta)} \leq \bar{\psi}(0) \leq \frac{\theta}{(1+\theta)},$$

o que implica

$$\bar{\psi}(0) = \frac{\theta}{(1+\theta)}, \quad \theta > 0.$$

Para encontrar $\psi(0)$, basta fazer $\psi(0) = 1 - \bar{\psi}(0)$. Como $\theta = \frac{c}{\lambda p_1} - 1 = \frac{c - \lambda p_1}{\lambda p_1}$ e $\bar{\psi}(0) = 1 - \frac{\lambda p_1}{c}$, chega-se ao seguinte resultado

$$\psi(0) = \frac{1}{1+\theta} = \frac{\lambda p_1}{c}.$$

Para encontrar a equação (4-6) basta lembrar da seguinte relação $\psi(u) = 1 - \bar{\psi}(u)$. Assim, podemos escrever

$$\begin{aligned} \psi(u) &= 1 - \bar{\psi}(u) = 1 - \left(1 - \frac{\lambda}{c} p_1 + \frac{\lambda}{c} \int_0^u (1 - \psi(u-x)) [1 - P(x)] dx \right) \\ &= \frac{\lambda}{c} p_1 - \frac{\lambda}{c} \left[\int_0^u [1 - P(x)] dx - \int_0^u \psi(u-x) [1 - P(x)] dx \right] \\ &= \frac{\lambda}{c} E[X] - \frac{\lambda}{c} \int_0^u [1 - P(x)] dx + \frac{\lambda}{c} \int_0^u \psi(u-x) [1 - P(x)] dx \\ &= \frac{\lambda}{c} \int_0^\infty [1 - P(x)] dx - \frac{\lambda}{c} \int_0^u [1 - P(x)] dx + \frac{\lambda}{c} \int_0^u \psi(u-x) [1 - P(x)] dx \\ &= \frac{\lambda}{c} \int_0^\infty [1 - P(x)] dx + \frac{\lambda}{c} \int_0^u \psi(u-x) [1 - P(x)] dx. \end{aligned}$$

□