

Преобразование фундаментального уравнения Блэка-Шоулза-Мертона

На предыдущей лекции было получено, что рациональная стоимость опциона в модели Блэка-Шоулза-Мертона удовлетворяет уравнению

$$\frac{\partial f(t, s)}{\partial t} + \gamma s \frac{\partial f(t, s)}{\partial s} + \frac{1}{2} \sigma^2 s^2 \frac{\partial^2 f}{\partial s^2} = r f \quad (1)$$

при "начальном" условии

$$f|_{t=T} = f_T(s). \quad (2)$$

Уравнение (1) должно выполняться для $0 < s < \infty$ и временного интервала $0 \leq t < T$. Здесь момент $t=0$ соответствует текущему моменту, для которого ведется расчет рациональной стоимости опциона. Если обозначить рациональную стоимость через Q , то тогда

$$Q = f(0, s_0), \quad (3)$$

где s_0 обозначает начальную стоимость базового актива.

Уравнение (1) известно в математической физике как уравнение Фрейдемана-Каца. Существует стандартный метод решения этого уравнения, основанный на таком преобразовании независимых переменных (t, s) , при котором уравнение (1) преобразуется к форме уравнения теплопроводности. Покажем это преобразование.

Перейдем от независимых переменных t и s к новым переменным θ и z по формулам:

$$\begin{cases} \theta = \sigma^2(T-t), \\ z = \ln s + (\gamma - \frac{1}{2}\sigma^2)(T-t). \end{cases} \quad (4)$$

Если разрешить уравнение (4) относительно t и s , получим обратные выражения старых переменных через новые:

$$\begin{cases} t = T - \frac{\theta}{\sigma^2}, \\ s = e^z - \left(r - \frac{1}{2}\sigma^2\right) \frac{\theta}{\sigma^2}. \end{cases} \quad (5)$$

Кроме того, введем также новую неизвестную функцию

$$V(\theta, z) = e^{r(T-t)} f(t, s). \quad (6)$$

Старая неизвестная функция связана с ней так:

$$f(t, s) = e^{-r(T-t)} V(\theta, z). \quad (7)$$

Для получения уравнения, которому будет удовлетворять функция $V(\theta, z)$ нужно подставить выражение (7) в уравнение (1), после чего выразить все производные, входящие в это уравнение, через производные V по новым переменным. При этом следует использовать формулы дифференцирования:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \theta}{\partial t} &= -\sigma^2, & \frac{\partial \theta}{\partial s} &= 0, \\ \frac{\partial z}{\partial t} &= \left(\frac{1}{2}\sigma^2 - r\right), & \frac{\partial z}{\partial s} &= \frac{1}{s}. \end{aligned} \quad (8)$$

С помощью (8) получаем:

$$\begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial t} &= e^{-r(T-t)} \left[rV + \frac{\partial V}{\partial t} \right] = \\ &= e^{-r(T-t)} \left[rV + \frac{\partial V}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial t} + \frac{\partial V}{\partial \theta} \frac{\partial \theta}{\partial t} \right] = \\ &= e^{-r(T-t)} \left[rV + \left(\frac{1}{2}\sigma^2 - r\right) \frac{\partial V}{\partial z} - \sigma^2 \frac{\partial V}{\partial \theta} \right], \end{aligned} \quad (9)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial s} &= e^{-r(T-t)} \frac{\partial V}{\partial s} = e^{-r(T-t)} \left[\frac{\partial V}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial s} + \frac{\partial V}{\partial \theta} \frac{\partial \theta}{\partial s} \right] = \\ &= e^{-r(T-t)} \frac{1}{s} \frac{\partial V}{\partial z}, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 f}{\partial s^2} &= e^{-r(T-t)} \frac{\partial}{\partial s} \left(\frac{1}{s} \frac{\partial V}{\partial s} \right) = \\ &= e^{-r(T-t)} \left[-\frac{1}{s^2} \frac{\partial V}{\partial s} + \frac{1}{s^2} \frac{\partial^2 V}{\partial s^2} \right]. \end{aligned}$$

После подстановки выражений для производных (9) в уравнение Блэка -

Шоула-Мертона (1) вынося за скобки экспоненту в обеих частях уравнения, будем иметь

$$e^{-\Gamma(T-t)} \left[\cancel{\nabla^2 V} + \cancel{\left(\frac{1}{2}\sigma^2\right) \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}} - \sigma^2 \frac{\partial V}{\partial \theta} + \cancel{\frac{\partial V}{\partial z}} - \cancel{\frac{1}{2}\sigma^2 \frac{\partial V}{\partial z}} + \frac{1}{2}\sigma^2 \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} \right] = e^{-\Gamma(T-t)} \nabla^2 V. \quad (10)$$

Сокращая обе части последнего уравнения на экспоненту $e^{-\Gamma(T-t)}$, умножив на σ^2 , получаем хорошо известное уравнение теплопроводности¹⁾

$$\frac{\partial V}{\partial \theta} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 V}{\partial z^2}, \quad (11)$$

причем согласно определению новых переменных (4) переменная θ будет меняться в пределах $0 \leq \theta \leq \sigma^2 T$, а переменная z — на всей тепловой оси.

Начальное²⁾ условие (2) согласно определению новых переменных (4) принимает вид:

$$V|_{\theta=0} = f_T(e^z), \quad (12)$$

где f_T обозначает ту же платежную функцию, что и в исходном уравнении (2).

Что касается стандартной опции (3), то для ее выражения через исходные переменные здесь нужно воспользоваться выражением f через V по формуле (7), в которое следует подставить представленные новые аргументы θ и z из (4) через старые аргументы, а затем положить $t = 0$ и $S = S_0$. Опуская очевидные промежуточные выкладки, получим

$$Q = e^{-\Gamma T} V(\sigma^2 T, \ln S_0 + (\Gamma - \frac{1}{2}\sigma^2)T). \quad (13)$$

Решение фундаментального уравнения Блэка-Шоулза-Мертона при произвольной платежной функции

¹⁾ Хорошо известно, что решение уравнения теплопроводности (11) при произвольном начальном условии $V(0, z)$ выражается с помощью так называемого интеграла Пуассона:

¹⁾ Тихонов А. Н., Самарский А. А. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1972.

$$V(\theta, z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\theta}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(z-y)^2}{2\theta}} V(a, y) dy. \quad (14)$$

Подставляя в интеграл Пуассона начальное условие (12), получаем

$$V(\theta, z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\theta}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(z-y)^2}{2\theta}} f_T(e^y) dy. \quad (15)$$

В интеграле (15) удобно сделать замену переменных интегрирования $x = y - z$, что дает

$$V(\theta, z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\theta}} \int_{-\infty}^{\infty} f_T(e^{z+x}) e^{-\frac{x^2}{2\theta}} dx. \quad (16)$$

Возвращаясь к исходной опционной функции f по формуле (7) и выражая новые независимые переменные (θ, z) через старые аргументы (t, s) , приходим к результату

$$f(t, s) = e^{-\gamma(T-t)} \int_{-\infty}^{\infty} f_T(s e^{x + (\gamma - \frac{\sigma^2}{2})(T-t)}) \cdot \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2(T-t)}}}{\sqrt{2\pi(T-t)\sigma^2}} dx, \quad (17)$$

где $0 \leq t \leq T, 0 < s < \infty$.

Выражение (17) дает строгость опциона европейского типа в течение всего срока его исполнения. Для нас наиболее интересным является цена опциона в момент его оформления, то есть при $t = 0$. Положив $t = 0$ в (17), переходим по формуле (3)!

$$Q = e^{-\gamma T} \int_{-\infty}^{\infty} f_T(s_0 e^{x + (\gamma - \frac{\sigma^2}{2})T}) \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T}\sigma} dx, \quad (18)$$

где s_0 обозначает начальную цену базового актива.

Это выражение можно переписать в виде

$$Q = \sum_{-\infty}^{\infty} f_T\left(\frac{s_0}{\sum} e^{x - \frac{\sigma^2 T}{2}}\right) \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T}\sigma} dx, \quad (19)$$

где под \sum понимаем так называемый фактор дисконтирования

$$\sum = e^{-\gamma T}. \quad (20)$$

эта величина показывает скорость обесценивания денег за время T . Если взять

в момент $t = 0$ одну денежную единицу, то в момент $t = T$ она в начальных ценах по своей покупательной способности будет эквивалентна всего лишь 3 денежным единицам.

Часто выражению (19) придают некий вероятностный смысл. В торге можно считать в интегральном выражении (19) представит собой плотность вероятности нормального закона $N(0, \sigma\sqrt{T})$. Подпишем же интегральное представление Q в целом можно трактовать как математическое ожидание вида

$$Q = \sum M \left[f_T \left(\frac{S_0}{\sum} e^{\sigma\sqrt{T}X - \frac{\sigma^2 T}{2}} \right) \right], \quad (21)$$

где $X \in N(0, 1)$ есть стандартная нормальная случайная величина с нулевой математическим ожиданием и единичной дисперсией.

В заключение отметим, что решение (19) можно было бы получить и непосредственно из выражения (16), минуя переход к степенным переменным, если сразу воспользоваться формулой (13). Приведенный выше вывод имеет теоретическое значение, но он позволил найти выражение стоимости опциона (17) и, следовательно, не только для $t = 0$, но также и при произвольных значениях $t \in [0, T]$.

Формула Блэка-Шоулза для опциона колл европейского типа

Перейдем к полученной формуле Блэка-Шоулза для классических опционов. Назначим с опциона-колл. Напомним, что это опцион на покупку базового актива, который дает право купить его в момент исполнения опциона T по цене исполнения K . Эта цена является заранее оговоренной, твердой и не зависит от того, сколько будет стоить базовый актив в момент T на спотовом (кассовом) рынке.

Нетрудно понять, что платёжная функция такго опциона имеет вид:

$$f_T(S(T)) = (S(T) - K)^+, \quad (22)$$

где введено обозначение

$$(x)^+ = \begin{cases} x, & x \geq 0, \\ 0, & x < 0. \end{cases} \quad (23)$$

Платёжную функцию (22) легко понять следующим качественным рассуждением. Если в момент исполнения актив будет стоить дороже цены исполнения K , то тогда опцион выгодно предъявить и купить акцию по гарантированной замышенной цене K . Далее акцию можно продать на спотовом рынке по цене $S(T) \geq K$, а разность $S(T) - K$ будет представлять доход от оформления опциона. В противном случае, когда в момент T актив стоит дешевле K , опцион предъявлять невыгодно, так как акцию можно дешевле купить на спотовом рынке. При этом доход от предъявления опциона будет равен нулю.

Платёжная функция вида (22) показана графически на рисунке 1.

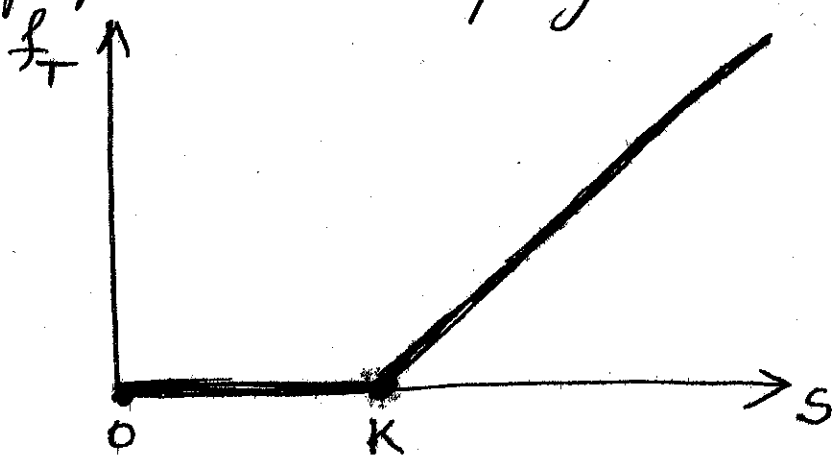


Рис. 1. Платёжная функция опциона колл европейского типа с ценой исполнения K

Она имеет вид кусочно-линейной функции с изломом в точке $S = K$, причем эта функция неубывающая, а при $S > K$ она возрастает монотонно по линейному законоу.

Получим явное выражение стоимости рассматриваемого опциона по Блэку-Шоулзу-Мертону. В соответствии с

общей формулы (18) имеем

$$C = e^{-rT} \int_{-\infty}^{\infty} (S_0 e^{rT+x-\frac{\sigma^2 T}{2}} - K)^+ \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T} \sigma} dx, \quad (24)$$

где по традиции стоимость колл-опциона обозначается буквой C (от английского call).

Функция, стоящая в скобках в (24), монотонно возрастает относительно аргумента x , причем при $x \rightarrow -\infty$ она отрицательна и равняется $-K$, а при $x \rightarrow \infty$ она положительна и стремится к бесконечности. Следовательно, по теореме Ролля найдется такое значение аргумента $x = x_*$, при котором указанная функция обратится в нуль. Это значение будет единственным в силу единственности монотонности функции. Приравнявая к нулю выражение в скобках (24), получаем

$$x_* = \ln \frac{K}{S_0} - (r - \frac{\sigma^2}{2})T. \quad (25)$$

При $x > x_*$ выражение в скобках положительно, а при $x < x_*$ оно отрицательно, поэтому согласно (23) будем иметь:

$$\begin{aligned} C &= e^{-rT} \int_{\ln \frac{K}{S_0} - (r - \frac{\sigma^2}{2})T}^{\infty} (S_0 e^{rT+x-\frac{\sigma^2 T}{2}} - K) \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T} \sigma} dx = \\ &= \int_{\ln \frac{K}{S_0} - (r - \frac{\sigma^2}{2})T}^{\infty} (S_0 e^{x - \frac{\sigma^2 T}{2}} - K e^{-rT}) \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T} \sigma} dx = \\ &= \int_{\ln \frac{K}{S_0} - (r - \frac{\sigma^2}{2})T}^{\infty} \left(S_0 \frac{e^{-\frac{(x - \frac{\sigma^2 T}{2})^2}}{\sqrt{2\pi T} \sigma}} - K e^{-rT} \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T} \sigma} \right) dx. \end{aligned} \quad (26)$$

Интеграл (26) целесообразно разбить на два интеграла, причем в первом из них удобно сделать замену переменных $y = x - \frac{\sigma^2 T}{2}$. Тогда в обоих полученных интегралах будет одна и та же подынтегральная функция, но в первом интеграле несколько изменится нижний предел интегрирования:

$$C = S_0 \int_{\ln \frac{K}{S_0} - (\gamma + \frac{\sigma^2}{2})T}^{\infty} \frac{e^{-\frac{y^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T} \sigma} dy - K e^{-\gamma T} \int_{\ln \frac{K}{S_0} - (\gamma - \frac{\sigma^2}{2})T}^{\infty} \frac{e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2 T}}}{\sqrt{2\pi T} \sigma} dx. \quad (27)$$

Заменим в первом интеграле (27) переменную интегрирования y на $-\frac{y}{\sigma\sqrt{T}}$, а во втором интеграле x на $-\frac{x}{\sigma\sqrt{T}}$. Тогда выражение (27) можно будет представить в виде

$$C = S_0 F(y_1) - K e^{-\gamma T} F(y_2), \quad (28)$$

где $F(y)$ обозначает функцию распределения стандартного нормального закона $N(0, 1)$

$$F(y) = \int_{-\infty}^y \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{t^2}{2}} dt, \quad (29)$$

а значения её аргументов, фигурирующие в (28), задаются в форме

$$y_{1,2} = \frac{\ln \frac{S_0}{K} + (\gamma \pm \frac{\sigma^2}{2})T}{\sigma\sqrt{T}}. \quad (30)$$

Отметим, что часто бывает удобно выразить функцию распределения (29) через интеграл вероятностей

$$\Phi(y) = \frac{2}{\sqrt{2\pi}} \int_0^y e^{-\frac{t^2}{2}} dt \quad (31)$$

по формуле

$$F(y) = \frac{1}{2} [1 + \Phi(y)]. \quad (32)$$

Формула (28) представляет собой знаменитую формулу Блэка-Шоулза, полученную впервые этими авторами и независимо от них Мертоном в 1973 году. Важно заметить, что в итоговую формулу не входит μ — коэффициент роста стоимости акций. За счет осреднения опциона с помощью акций базового актива удалось избавиться от зависимости от этого параметра.