Лекционный материал по дисциплине

(заполняется по каждому виду учебного материала)

ДИСЦИЛИНА Системный анализ данных в СППР
(полное наименование дисциплины без сокращений)

ИНСТИТУТ ИТ

КАФЕДРА Вычислительной техники
полное наименование кафедры

ВИД УЧЕБНОГО Лекция

(в соответствии с пп.1-11)

ПРЕПОДАВАТЕЛЬ Сорокин А.Б.

(фамилия, имя, отчество)

СЕМЕСТР <u>пятый</u>

(указать семестр обучения, учебный год)

3. ЛЕКЦИЯ. Метод имитация отжига

Метод отжига (синонимы: метод обжига, метод симуляции отжига, симуляцией восстановления, метод модельной закалки) — это техника оптимизации, использующая упорядоченный случайный поиск на основе аналогии с процессом образования веществом кристаллической структуры с минимальной энергией при охлаждении. Как ясно из названия, метод поиска моделирует процесс восстановления. Восстановление - это физический процесс, который заключается в нагреве и последующем контролируемом охлаждении субстанции. В результате получается прочная кристаллическая структура, которая отличается от структуры с дефектами, образующейся при быстром беспорядочном охлаждении. Структура здесь представляет собой кодированное решение, а температура используется для того, чтобы указать, как и когда будут приниматься новые решения.

В настоящее время метод отжига применяется для решения многих оптимизационных задач — финансовых, компьютерной графики, комбинаторных, в телекоммуникационных сетях, и многих других. Зачастую метод отжига используют для обучения нейронных сетей. Несмотря на такую широкую область применения, скорость сходимости метода отжига все еще мало изучена.

История метода отжига начинается с 1953 года. В этом году Н. Метрополисом был разработан алгоритм симуляции установления равновесия в системе с множеством степеней свободы при заданной температуре. В начале 80-х у С. Киркпатрика впервые появилась идея использовать этот алгоритм не только для моделирования физических систем, но и для решения некоторых задач оптимизации.

Огромным преимуществом метода отжига является свойство избежать «ловушки» в локальных минимумах оптимизируемой функции, и продолжить поиск глобального минимума. Это достигается за счет принятия не только изменений параметров, приводящих к уменьшению значения функции, но и некоторых изменений, увеличивающих ее значение, в зависимости от т.н. температуры характеристики моделируемого процесса. Чем выше температура, тем больше "ухудшающие" изменения допустимы, и больше их вероятность. Еще одним преимуществом является то, что даже в условиях нехватки вычислительных ресурсов для нахождения глобального минимума, метод отжига, как правило, выдает весьма неплохое решение.

Метод отжига и его модификации являются одним из наиболее эффективных методов случайного поиска оптимального решения для большого

класса задач. К настоящему времени разработано множество различных вариантов метода отжига, как общих так и их специализаций для конкретных задач.

Естественная мотивация.

Алгоритм основывается на имитации физического процесса, который происходит при кристаллизации вещества из жидкого состояния в твёрдое, в том числе при отжиге металлов. Предполагается, что атомы уже выстроились в кристаллическую решётку, но ещё допустимы переходы отдельных атомов из одной ячейки в другую. Предполагается, что процесс протекает при постепенно понижающейся температуре. Переход атома из одной ячейки в другую происходит с некоторой вероятностью, причём вероятность уменьшается с понижением температуры. Устойчивая кристаллическая решётка соответствует минимуму энергии атомов, поэтому атом либо переходит в состояние с меньшим уровнем энергии, либо остаётся на месте.

Представьте себе, что вы взбалтываете емкость, в которой находится какая-то поверхность сложной формы. Внутри емкости также имеется шарик, который пытается найти точку равновесия. При высокой температуре шарик может свободно перемещаться по поверхности, а при низкой температуре «взбалтывание» становится менее интенсивным и передвижения шарика сокращаются. Задача заключается в том, чтобы найти точку минимального перемещения при сильном «взбалтывании». При снижении температуры уменьшается вероятность того, что шарик выйдет из точки равновесия. Именно в таком виде процесс поиска заимствуется из восстановления (отжига).

Алгоритм имитации отжига.

Метод отжига служит для поиска глобального минимума некоторой функции f(x), заданной для x некоторого пространства S, дискретного или непрерывного. Элементы множества S представляют собой состояние воображаемой физической системы («энергетические уровни), а значения функции f в этих точках используется как энергия системы E = f(x). В каждый момент предполагается заданная температура системы T, как правило, уменьшающая с течением времени. После попадания в состояние x при температуре T, следующее состояние системы выбирается в соответствии с заданным порождающим семейством вероятностных распределений G(x,T), которое при фиксированных x и T задает случайный элемент G(x,T) со значениями в пространстве S. После генерации нового состояния x' = G(x,T), система с вероятностью $h(\Delta E,T)$ переходит к следующему состоянию x', в противном случае процесс генерации x' повторяется. Здесь ΔE обозначает

приращение функции f(x') - f(x). Величина $h(\Delta E, T)$ называется вероятностью принятия нового состояния.

Как правило, в качестве функции $h(\Delta E, T)$ выбирается либо точное значение соответствующей физической величины

$$h(\Delta E, T) = \frac{1}{1 + \exp(\Delta E/T)}$$

либо приближенное значение

$$h(\Delta E, T) = \exp(-\frac{\Delta E}{T})$$

Вторая формула используется наиболее часто. При ее использовании $h(\Delta E,T)$ оказывается больше единицы в случае $\Delta E < 0$, и тогда соответствующая вероятность считается равной 1. Таким образом, если новое состояние дает лучшее значение оптимизируемой функции, то переход в это состояние перейдет в любом случае.

$$G(x,T) = \begin{cases} 1, & f(x') - f(x) < 0 \\ \exp(-\Delta E/T) & f(x') - f(x) \ge 0 \end{cases}$$

Конкретная схема метода отжига задается следующими параметрами:

- Выбором закона изменения температуры T(k), где k номер шага.
- Выбором порождающего семейства распределений G(x,T).
- Выбором функции вероятности принятия $h(\Delta E, T)$.

Алгоритм:

1) Случайным образом выбирается начальная точка $x = x_0, x_0 \in S$. Текущее значение энергии E устанавливается в значение $f(x_0)$.

Для большинства задач начальное решение будет случайным. На самом первом шаге оно помещается в текущее решение. Другая возможность заключается в том, чтобы загрузить в качестве начального решения уже существующее, возможно, то самое, которое было найдено во время предыдущего поиска. Это предоставляет алгоритму базу, на основании которой выполняется поиск оптимального решения задачи.

- k-я итерация основного цикла состоит из следующих шагов:
- а) Сравнить энергию системы E в состоянии x с найденным на текущий момент глобальным минимумом. Если E = f(x) меньше, то изменить значение глобального минимума.

Оценка решения состоит из декодировки текущего решения и выполнения нужного действия, позволяющего понять его целесообразность для решения данной задачи. Обратите внимание, что закодированное решение может просто состоять из набора переменных. Они будут декодированы из существующего

решения, а затем эффективность решения будет оценена на основании того, насколько успешно удалось решить данную задачу.

b) Сгенерировать новую точку x' = G(x, T(k)).

Случайный поиск решения начинается с копирования текущего решения в рабочее. Затем мы произвольно модифицируем рабочее решение. Как именно модифицируется рабочее решение, зависит от того, каким образом оно представляется (кодируется). Представьте себе кодировку задачи коммивояжера, в которой каждый элемент представляет собой город. Чтобы выполнить поиск по рабочему решению, мы берем два элемента и переставляем их. Это позволяет сохранить целостность решения, так как при этом не происходит повторения или пропуска города. После выполнения поиска рабочего решения мы оцениваем решение, как было описано ранее. Поиск нового решения основан на методе Монте-Карло (то есть случайным образом).

- c) Вычислить значение функции в ней E' = f(x').
- d) Сгенерировать случайное число ∝ из интервала [0; 1].
- е) Если $\propto < h(E'-E,T(k))$, то установить $x \leftarrow x', E \leftarrow E'$ (обратная импликация) и перейти следующей итерации. Иначе повторить шаг b), пока не будет найдена подходящая точка x'.

На этом этапе алгоритма у нас имеется два решения. Первое - это наше оригинальное решение, которое называется текущим решением, а второе - найденное решение, которое именуется рабочим решением. С каждым решением связана определенная энергия, представляющая собой его эффективность (допустим, что чем ниже Энергия, тем более эффективно решение).

Затем рабочее решение сравнивается с текущим решением. Если рабочее решение имеет меньшую энергию, чем текущее решение (то есть является более предпочтительным), то мы копируем рабочее решение в текущее решение и переходим к этапу снижения температуры.

Однако если рабочее решение хуже, чем текущее решение, мы определяем критерий допуска, чтобы выяснить, что следует сделать с текущим рабочим решением. Вероятность допуска основывается на уравнении $h(\Delta E, T) = \exp(-\frac{\Delta E}{T})$ (которое, в свою очередь, базируется на законе термодинамики).

При высокой температуре плохие решения принимаются чаще, чем отбрасываются. Если энергия меньше, вероятность принятия решения выше. При снижении температуры вероятность принятия худшего решения также снижается. При этом более высокий уровень энергии также способствует уменьшению вероятности принятия худшего решения. При высоких температурах симулированное восстановление позволяет принимать худшие

решения для того, чтобы произвести более полный поиск решений. При снижении температуры диапазон поиска также уменьшается, пока не достигается равенство при температуре 0° .

После ряда итераций по алгоритму при данной температуре мы ненамного снижаем ее. Существует множество вариантов снижения температуры. Но часто используется простая геометрическая функция:

$$T(k+1) = \propto T(k)$$

При одной температуре выполняется несколько итераций. После завершения итераций температура будет понижена. Процесс продолжится, пока температура не достигнет нуля.

Известны следующие модификации этого алгоритма:

 $Mo\partial u \phi u \kappa a u u u$ A. На шаге 2е переход к следующей итерации происходит и в том случае, если точка x' не являлась подходящей. При этом следующая итерация начинается с точки x, но уже с новым значением температуры.

 $Mo\partial u \phi u \kappa a u u u$ S. В качестве оценки точности минимума возвращается последнее значение x. Это может незначительно ускорить алгоритм в случае большой размерности S, но с небольшой вероятностью может привести к тому, что будет получено худшее решение (особенно, если температура к моменту завершения остается значительно больше нуля).

 $Mo\partial u \phi$ икация B. На шаге $2b\ x'$ вычисляется рекуррентно с использованием формулы x' = G(x', T(k)). Изначально на шаге 1 устанавливается $x' \leftarrow x_0$. Это позволяет избежать «застревания» алгоритма, однако такая реализация теряет множество преимуществ метода отжига, т.к. не очень сильно отличается от обычного случайного поиска.

Пример. Найти длину гамильтонова цикла S_4 в полном графе K_6 (рис.1) после четырех циклов решения задачи методом отжига.

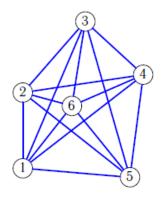


Рис. 1. Полный граф

Гамильтонов граф — граф, содержащий гамильтонов цикл. При этом гамильтоновым циклом является такой цикл (замкнутый путь), который проходит через каждую вершину данного графа ровно по одному разу; то есть цикл в который входят все вершины графа.

Дана начальная последовательность прохождения маршрута V = [1,4,3,5,6,2,1], последовательность замен вершин $Z = [V_4 \leftrightarrows V_6], [V_5 \leftrightarrows V_6], [V_3 \leftrightarrows V_5], [V_6 \leftrightarrows V_2]$, где V_i – номер элемента в V и выпавшие в процессе счета случайные числа P = 64,62,83,71. Снижение температуры происходит по закону $T_{k+1} = 0.5T_k$ от $T_1 = 100$. Верхнюю границу вероятности перехода на худшее решение расчитывать по формуле $h(\Delta E,T) = \exp(-\Delta E/T)$.

Зададим длину ребра.

Ребро	$L_{i,j}$	Ребро	$L_{i,j}$
1 – 2	19	2 – 6	13
1 – 3	41	3 - 4	20
1 – 4	39	3 – 5	41
1 – 5	27	3 – 6	22
1 – 6	20	4 – 5	26
2 - 3	24	4 – 6	20
2 - 4	31	5 – 6	23
2 - 5	35		

Решение.

1. Находим длину первоначального маршрута $V_0 = [1, 4, 3, 5, 6, 2, 1]$ (рис.2.)

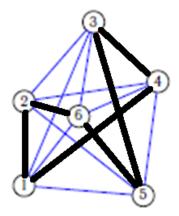


Рис. 2. Первоначальный маршрут V_0

 $S_0 = L_{1,4} + L_{4,3} + L_{3,5} + L_{5,6} + L_{6,2} + L_{2,1} = 39 + 20 + 41 + 23 + 13 + 19 = 155$

Меняем порядок прохождения вершин. По условию задачи меняем местами четвертый и шестой элемент списка прохождения, т.е. вершины 5 и 2. Получаем новый список $V_1 = [1, 4, 3, 2, 6, 5, 1]$ (рис. 3).

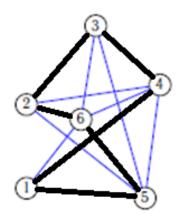


Рис. 3. Маршрут V_1

Находим длину соответствующего маршрута

$$S_1 = L_{1,4} + L_{4,3} + L_{3,2} + L_{2,6} + L_{6,5} + L_{5,1} = 39 + 20 + 24 + 13 + 23 + 27 = 146$$

Вычисляем приращение длины $\Delta S_1 = S_1 - S_0 = -9$. Так как приращение отрицательное, т.е. длина уменьшилась (решение улучшилось), то маршрут V_1 принимается. Одновременно уменьшается температура $T_2 = 0.5T_1 = 50$.

2. Выполняем очередную замену. Меняем местами пятый и шестой элемент списка порождения вершин. Получаем последовательность $V_2 = [1, 4, 3, 2, 5, 6, 1]$ (рис. 4).

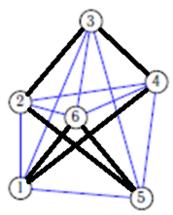


Рис. 4. Маршрут V_2

Находим длину маршрута.

$$S_2 = L_{1,4} + L_{4,3} + L_{3,2} + L_{2,5} + L_{5,6} + L_{6,1} = 39 + 20 + 24 + 35 + 23 + 20 = 161$$

Вычисляем приращение длины $\Delta S_2 = S_2 - S_1 = 15$. Полученный маршрут оказался длинее. Брать этот маршрут в качестве очередного в процедуре поиска минимума или не брать, зависит от вероятности перехода, вычисленной по формуле

$$P_* = T_1 e^{-\frac{\Delta S_2}{T_2}}$$

и от выпавшего в генераторе случайных чисел значения P_2 (значения P_1 оказалось в решении не зедействовано, на первом этапе полученный маршрут уменьшится). Так как после первого этапа температура уменьшилась $T_1 = 50$, то

$$P_* = 100e^{-\frac{15}{50}} = 74,08 > 62 = P_2$$

Выпавшее в генераторе случайных чисел P_2 попало в требуемый диапазон [0,74.08], следовательно, маршрут V_2 принимается в качестве очередного, несмотря на то, что длина больше.

3. Очередная замена элементов списка маршрута дает следующую последовательность $V_3 = [1, 4, 5, 2, 3, 6, 1]$ (рис. 5).

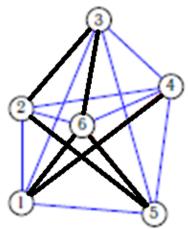


Рис. 5. Маршрут V_3

Находим длину маршрута.

$$S_3 = L_{1,4} + L_{4,5} + L_{5,2} + L_{2,3} + L_{3,6} + L_{6,1} = 39 + 26 + 35 + 24 + 22 + 20 = 166$$

Маршрут опять удлинился: $\Delta S_3 = S_3 - S_2 = 5$. Вычисляем верхнюю границу требуемого диапазона при температуре $T_3 = 0.5T_2 = 25$.

$$P_* = 100e^{-\frac{5}{25}} = 81,87 > 83 = P_3$$

Генератор случайных чисел дал число $P_3 = 83$, не попадающее в необходимый диапазон, следовательно, последний диапазон не принимается в качестве очередного и алгоритм возвращается к предыдущему маршруту V_2 .

4. Замена элементов 6 и 2 списка маршрута V_2 дает следующую последовательность $V_4 = [1, 6, 3, 2, 5, 4, 1]$ (рис.6).

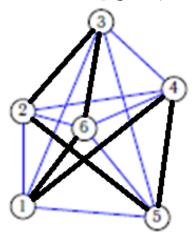


Рис. 6. Маршрут V_4

$$S_4 = L_{1,6} + L_{6,3} + L_{3,2} + L_{2,5} + L_{5,4} + L_{4,1} = 20 + 22 + 24 + 35 + 26 + 39 = 166$$

Маршрут опять удлинился: $\Delta S_4 = S_4 - S_2 = 166 - 161 = 5$. Уменьшаем температуру $T_4 = 0.5T_3 = 12.5$ и вычисляем верхнюю границу для допустимой вероятности

$$P_* = 100e^{-\frac{5}{12.5}} = 67.03 > 71 = P_4$$

Маршрут V_4 не принят. Таким образом, после четырех циклов алгоритма выбран маршрут V_2 длиной 161.

Общие схемы отжига.

Больимановский отжиг

Исторически первой схемой метода отжига является так называемая схема Больцмановского отжига. В Больцмановском отжиге изменение температуры задается формулой:

$$T(k) = \frac{T_0}{\ln(1+k)}, k > 0$$

Семейство распределений $\mathcal{G}(x,T)$ выбирается как семейство нормальный распределений с математическим ожиданием x и дисперсией T, т.е. задается плотностью

$$g(x'; x, T) = (2\pi T)^{-D/2} \exp(-|x' - x|^2/(2T))$$

где D — размерность пространства состояний.

Пространство состояний предполагается метрическим. Для Больцмановской схемы доказано (рис.7), что при достаточно больших и общем количестве шагов, выбор такого семейства распределений гарантирует нахождение глобального минимума.

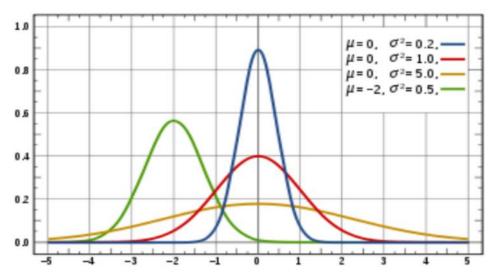


Рис. 7. Плотность нормального распределения

Отжиг Коши (быстрый отжиг)

Основным недостатком Больцмановского отжига является медленное

убывание температуры. Например, для того чтобы понизить исходную температуру в 40 раз, требуется $e^{40} \approx 2,35 \times 10^{17}$ итераций, что уж вряд ли приемлемо для решения каких-либо задач. Ввиду этого Цу и Хартли предложили алгоритм, позволяющий использовать для изменения температуры схему

$$T(k) = \frac{T_0}{k}; k > 0$$

без потери гарантии нахождения глобального минимума. Это достигается за счет использования в качестве \mathcal{G} распределений Коши с плотностью

$$g(x';x,T) = \frac{T}{(|x'-x|^2 + T^2)^{(D+1)/2}}$$

соответствующим образом нормированных. В случае D=1 приходим к плотности

$$g(x'; x, T) = \frac{1}{\pi} \frac{T}{|x' - x|^2 + T^2}$$

K сожалению, это распределение не очень удобно моделировать в пространстве размерности больше 1. Этого можно избежать, например, с помощью перемножения D одномерных распределений Kоши:

$$g(x';x,T) = \frac{1}{\pi^D} \prod_{i=1}^{D} \frac{T}{|x'-x|^2 + T^2}$$

но в этом случае нахождении глобального минимума гарантируется только при законе изменения температуры не быстрее чем:

$$T(k) = \frac{T_0}{k^{1/D}}$$

что гораздо медленнее схемы $T(k) = \frac{T_0}{k}$

Сверхбыстрый отжиг

Недостатки двух предыдущих методов привели к тому, что в 1989 году американским исследователем Π . Ингбером был разработан метод сверхбыстрого отжига. В нем пространство S считается состоящим из D-мерных

векторов
$$\begin{pmatrix} x_1 \\ \dots \\ x_D \end{pmatrix}$$
, где $x_i \in [A_i, B_i]$. Кроме этого, температура по каждой из

координат может различаться, таким образом, T также является вектором размерности D.

Семейство распределений сроится следующим образом. Вводится функция

$$g_T(y) = \prod_{i=1}^{D} \frac{1}{2(|y_i| + T_i)\ln(1 + 1/T_i)} \equiv \prod_{i=1}^{D} g_{(i;T)}(y_i), \quad y_i \in [-1,1]$$

В качестве y для получения плотности распределений \mathcal{G} используется $\Delta x/B_i-A_i$, таким образом, новое значение x_i' вычисляется по формуле $x_i'=x_i+z_i(B_i-A_i)$, где z_i - случайная величина с плотностью $g_{(i;T)}$ на [-1;1]. При этом выходящие за границы интервала значения параметра генерируются заново (пока не произойдет попадание в интервал) или приравниваются соответствующим границам.

Такую случайную величину легко промоделировать:

$$z_i = sgn(\alpha_i - \frac{1}{2})T_i\left(\left(1 + \frac{1}{T_i}\right)^{|2\alpha_i - 1|} - 1\right)$$

где α_i - независимые случайные величины, распределенные равномерно на [0,1].

Доказано, что закон изменения температуры

$$T(k) = T_{(i;0)} \exp\left(-c_i k^{\frac{1}{D}}\right), \qquad c_i > 0$$

дает статистическую гарантию нахождения глобального минимума. Для вероятности принятия также используется отдельная шкала температуры, изменяющаяся по такому же закону. Как правило, при реализации этого метода c_i управляется двумя параметрами:

$$c_i = m_i \exp(-n_i/D)$$

Преимущество такого методы очевидны. Во-первых, экспоненциальное убывание температуры гораздо быстрее достижимого в предыдущих методах. Во-вторых, разделение размерностей может дать большой выигрыш, как и благодаря отдельным температурам (т.к. специфика конкретной задачи может сильно различать параметры), так и благодаря ускорению процесса, в случае, если не нужно менять все координаты одновременно.

Кроме того, в отличие от отжига Коши, сверхбыстрый отжиг, как было показано, допускает очень быстрое моделирование распределения \mathcal{G} независимо от размерности S. Среди недостатков этого метода можно назвать то, что ввиду большого количества параметров иногда требуется несколько месяцев, чтобы хорошо настроить его для решения конкретной задачи.

Алгоритм Ксин Яо

Алгоритм Ксин Яо был повторным применением идеи предыдущего алгоритма. В качестве $g_T(y)$ выбирается

$$g_T(y) = \prod_{i=1}^{D} g_{(i;T)}(y_i) = \prod_{i=1}^{D} \frac{1}{2(|y_i| + 1/\ln(1/T_i))\ln(1 + \ln(1/T_i))}$$

Утверждается, что при изменении температуры по закону

$$T(k) = T_{(i;0)} \exp\left(-\exp\left(b_i k^{\frac{1}{D}}\right)\right), \quad b_i > 0$$

достигается статистическая гарантия нахождения глобального минимума.

Однако, как показано, увеличение скорости убывания температуры вовсе не означает ускорения в решении задачи. Более того, «размазанность» распределения приводит к тому, что метод генерирует огромное число «длинных» переходов, которые отвергаются в силу низкой вероятности их принятия.

Таким образом, несмотря на то, что этот процесс можно итерировать до бесконечности, получая законы изменения температуры вроде

$$T(k) = T_{(i;0)} \exp\left(-\exp\left(\exp\left(\dots\exp\left(b_i k^{\frac{1}{D}}\right)_i\right)\dots\right)\right)$$

ценность таких «улучшений» представляется сомнительной. Более того, легко видеть, что в пределе это приводит к тривиальному методу случайного поиска, которым является метод отжига при T=0.

Это в небольшой степени применимо и к методу сверхбыстрого отжига, так что вопрос о скорости сходимости этих методов, а также о других методах, обеспечивающих не такое быстрое убывание температуры, но большую скорость сходимости, остается открытым. Вполне возможны задачи, на которых вторая итерация вышеописанного процесса может давать не плохие результаты.

Методы «тушения»

Далеко не всегда хватает вычислительных ресурсов на поиск глобального минимума. Кроме того, зачастую достаточно достигнуть не глобального оптимального решения задачи, а достаточно близкого к нему. Методы «тушения» не гарантируют нахождения глобального минимума, но, как правило, быстро находят близкое решение, а на практике зачастую и сам оптимум.

Основная идея этих методов заключается в том, чтобы скомбинировать семейство распределений \mathcal{G} одного из предыдущих четырех методов с более быстрым законом убывания температуры.

Например, можно рассматривать нормальное распределение \mathcal{G} из Больцмановского отжига, но при этом уменьшать температуру по закону

$$T_{k+1}=cT_k\;.$$

Как правило, в этом случае c выбирается между 0.7 и 0.99. Такой метод очень быстро сходится, и для конкретных задач может давать весьма неплохое решение, близкое к оптимальному, в условиях реального времени. Зачастую они основаны либо на нормальном распределении, либо на распределении для сверхбыстрого отжига. Кроме того, встречаются специальные распределения,

подобранные опытным путем для решения конкретных задач.

Масштабирование в ходе отжига

Зачастую при реализации сверхбыстрого отжига с большой размерностью используются технология масштабирования отжига, иногда также применяемая и к другим вариантам отжига. При использовании этой технологии периодически во время отжига производится следующая операция.

Обозначим за s_i значение некоторой оценки производной целевой функции по i-й координате в точке текущего минимума:

$$s_i \ge \left| \frac{\partial f}{\partial x_i} (x_i^{min}) \right|$$

Кроме того, пусть $s_{max} = \max_{1 \le i \le D} s_i$. После этого шага (называемым в этом алгоритме временем отжига) и температура для каждой размерности изменяются следующим образом:

$$T'_{i} = T_{i}(k_{i})(s_{max}/s_{i})$$

 $k'_{i} = (\ln(T_{(i;0)}/T'_{i})/s_{i})^{D}$

Таким образом, значение $T_{(i;0)}$ сохраняются, а время отжига (которое теперь может принимать не только целые значения) масштабируется согласно температуре.

Температура, использкемая для расчета вероятности принятия, также масштабируется. Способ масштабирования зависит от задачи,но, как правило, коэффициент масштабирования определяется значением целевой функции в точке текущего минимума (чем меньше значение функции, тем меньше температура). Время отжига для пересчета температуры принятия также измеряется аналогичным образом.

Кроме приведенного, возможны другие способы масштабирования, зависящие от конкретной задачи. Как правило, они сводятся к другому выбору коэффициента чуствительности s_i . Приведенный способ выбора s_i используется для нелинейных физических задач большой размерности.

Алгоритм сверхбыстрого отжига с использованием этой технологии носит название адаптивного метода отжига.