07

Изменение строения поверхности гетерогенного тела (диорита) при трении

© В.И. Веттегрень¹, А.В. Пономарев², Г.А. Соболев², В.Б. Кулик¹, Р.И. Мамалимов¹, И.П. Щербаков¹, А.Я. Башкарев³

 ¹ Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия,
 ² Институт физики Земли им. О.Ю. Шмидта РАН, Москва, Россия,
 ³ Санкт-Петербургский политехнический университет Петра Великого, Санкт-Петербург, Россия
 E-mail: Victor.Vettegren@mail.ioffe.ru;

(Поступила в Редакцию 14 июня 2017 г.)

Методами рамановской, инфракрасной и фотолюминесцентной спектроскопии исследовано изменение строения поверхностного слоя кварцевого диорита, вызванное трением. До трения поверхностный слой диорита содержал в основном кристаллы кварца и полевого шпата. При трении часть кристаллов кварца и полевого шпата разрушилась, и на их месте образовался новый минерал с низким коэффициентом трения — гидрослюда-иллит.

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (грант № 16-05-00137 а).

DOI: 10.21883/FTT.2018.01.45299.196

1. Введение

Известно [1-5], что в основе механизма землетрясений лежит неустойчивость скольжения при трении земных плит. Это явление объясняется образованием между блоками горных пород промежуточного слоя с низким сопротивлением сдвигу. Экспериментальные исследования строения поверхностей горных пород после скольжения, были начаты нами в [6-10]. Используя методы инфракрасной (IR), рамановской и фотолюминесцентной (PL) спектроскопии, установили, что процесс скольжения вызывает появление нового минерала с низким коэффициентом трения. Было предположено, что это явление вызвано разрывами химических связей в кристаллических решетках минералов и образованием свободных радикалов. Свободные радикалы весьма активны и инициируют химические реакции, которые приводят к изменению химического строения породы в зоне трения. Чтобы проверить это предположение в [11,12] использовали метод триболюминесценции. Образцами для исследований являлись рифейский песчаник и кварцевый диорит. Было установлено, что при их трении действительно образуются свободные радикалы \equiv Si-O•.

Настоящая работа продолжает цикл этих исследований. Ее цель — исследование изменения строения поверхности кварцевого диорита при трении.

2. Объект и методы исследования

Образцами для исследования являлись диск и стержень из кварцевого диорита, добытого в одной из скважин Воронежского кристаллического массива, с глубины ~ 100 m. Диорит содержал кристаллы калиевого полевого шпата — 30–40%, кварца — 20–30% и др. минералов.

Установка для трения описана в [11,12]. Она состоит из вращающегося диска (диаметр — 83 mm, толщина — 13 mm) и прижатого к нему стержня (длина 45 mm, диаметр 9.5 mm). Линейная скорость вращения диска — 10 m/s. Давление стержня на диск — ~ 1 MPa.

Для исследования строения поверхностей стержня и диска до и после трения были использованы методы IR, PL и рамановской спектроскопии.

Чтобы получить спектры PL, была использована лабораторная установка, описанная в [11,12]. В ней луч ультрафиолетового светодиода UVTOP280TO39HS (длина волны излучения — 285 nm) падал на поверхность образца. Линейные размеры пятна света на поверхности образца — 3 mm. Излучение, возникающее под действием луча светодиода, кварцевым световодом направлялось в спектрометр AvaSpec-ULSi2048L-USB2 OEM.

На величину интенсивности полос в спектре PL сильно влияет рассеяние на шероховатой поверхности образца. Поэтому интенсивность излучения светодиода подбиралась такой, чтобы величина, упруго рассеянного на длине волны излучения светодиода в исследуемых участках поверхности образцов, была одинаковой.

Спектры отражения IR излучения под углом $\sim 10^{\circ}$ регистрировали на Фурье-спектрометре IR-21 "Prestige", снабженном приставкой — SRM-8000А. Линейные размеры пятна света на поверхности образца составляли ~ 2 сm. Известно, что величина коэффициента от-

ражения зависит от двух параметров — показателей преломления и поглощения. Нас интересовала только величина затухания IR излучения. Поэтому спектры отражения были использованы для расчета спектров затухания $\varepsilon''(v)$ — мнимой части диэлектрической проницаемости. Для этой цели был использован способ, объединяющий методы Крамерса–Кронига и дисперсионного анализа [13].

Рамановские спектры были получены в УНУ "Физика, химия, и механика кристаллов и тонких пленок" (ИПМаш РАН, Санкт-Петербург) на конфокальной рамановской установке Witec Alpha 300R. Длина волны излучения — 532 nm, а мощность — 33 mW. Размер светового пятна на поверхности образца — $\sim 5 \mu$ m. Запись спектров проводилась в конфокальной геометрии обратного рассеяния света. Каждый спектр, приведенный ниже, получен путем усреднения по 15 сканам, со временем экспозиции 10 s.

Исследуемая порода неоднородна — на поверхности, в разных областях с линейными размерами несколько сотен µm, концентрация кристаллов кварца и полевого шпата варьирует на порядок. Нас интересовали изменения строения поверхности при трении, усредненные по большой площади. Поэтому рамановские и PL спектры, полученные в 10 разных областях образца, усреднялись.

Исследуемый образец непрозрачен. Поэтому амплитуда электрического вектора света, падающего на его поверхность, затухает экспоненциально от нее вглубь. Эффективная толщина поверхностного слоя, задана глубиной h, на которой амплитуда электрического вектора света уменьшается в $e \approx 2.7$ раз, а интенсивность света — в $e^2 \approx 8$ раз, вычислена по формуле [14]

$$h \approx \frac{1}{4\pi \nu k_e}$$

где k_e — показатель поглощения. Значения h для случая, когда использовали IR спектроскопию отражения, приведены ниже. Для случаев, когда использовали рамановскую и PL спектроскопию, она составила ~ 2 μ m.

3. Строение поверхностного слоя диорита до и после трения

3.1. Данные рамановской спектроскопии. Рамановские спектры поверхности образца до и после трения показаны на рис. 1. Полосы 127 и 464 сm⁻¹ соответствуют колебаниям кристаллической решетки кварца [15], а 109, 155, 178, 199, 267, 283, 407, 457, 476 и 511.4 сm⁻¹ — калиевого полевого шпата [16].

Из спектров видно, что после трения, интенсивность полос 127 и 464 сm⁻¹ уменьшилась, а остальных полос — увеличилась. Эти данные показывают, что при трении в слое толщиной $\sim 3 \mu m$ в основном разрушаются кристаллы кварца и их место занимают кристаллы калиевого полевого шпата.



Рис. 1. Рамановские спектры диорита до (1) и после (2) трения.



Рис. 2. Спектр затухания $\varepsilon''(v)$ IR излучения в поверхностном слое диорита до (1) и после (2) трения.

В спектре образца после трения полоса 511.4 сm⁻¹ смещена в сторону высоких частот на ~ 1.3 сm⁻¹. Другие полосы, соответствующие колебаниям полевого шпата, тоже смещены в сторону высоких частот, но значительно меньше — на несколько десятых долей сm⁻¹. Это смещение вызвано сжатием кристаллической решетки калиевого полевого шпата (см. ниже).

3.2. Данные IR спектроскопии. Анализ спектров затухания $\varepsilon''(\nu)$ IR излучения показал, что наиболее значительные изменения наблюдаются после трения в двух областях — 550–1400 и 3000–4000 сm⁻¹.

Рассмотрим сначала область $550-1400 \text{ cm}^{-1}$ (рис. 2). Эффективная толщина поверхностного слоя в этой области в зависимости от частоты варьирует от ~ 1 до $4\,\mu\text{m}$ (рис. 3).

Полосы 574, 712 и 772 сm⁻¹ в спектре соответствуют колебаниям кристаллической решетки калиевого полевого шпата [16,17]. Максимумы 1062, 1121 и 1166 сm⁻¹ образуются при наложении друг на друга полос, при-

писанных колебаниям кристаллических решеток кварца [18] и калиевого полевого шпата [16,17]. После трения интенсивность полос 574, 712 и 772 ст⁻¹ увеличилась. Это показывает, что трение вызывает увеличение концентрации калиевых полевых шпатов в поверхностном слое образца толщиной ~ $2.5\,\mu$ m (см. рис. 3).

Одновременно, максимумы этих полос сместились в сторону высоких частот: для полосы $574 \,\mathrm{cm}^{-1}$ на $\sim 2 \,\mathrm{cm}^{-1}$, а для 712 и $772 \,\mathrm{cm}^{-1}$ — на $\sim 5 \,\mathrm{cm}^{-1}$. Смещение вызвано сжатием кристаллической решетки. Величина смещения Δv связана с гидростатическим давлением P, вызывающим это сжатие, выражением: $\Delta v = \alpha P$, где $\alpha = dv//dP$. Для полосы $772 \,\mathrm{cm}^{-1}$ $\alpha \approx 5 \,\mathrm{cm}^{-1}/\mathrm{GPa}$ [19]. Это позволяет оценить величину эффективного давления $P \approx 1 \,\mathrm{GPa}$.

Кроме того, после трения в спектре диорита (рис. 2) после трения появился интенсивный максимум — 921 ст⁻¹, который приписан колебаниям кристаллической решетки гидрослюды — иллит [20,21]. (Эффективная толщина поверхностного слоя в области 900–940 ст⁻¹ составляет ~ 1.3–1.4 ст⁻¹ (рис. 3).) Вероятно, химические реакции, вызванные свободными радикалами \equiv Si-O•, приводят к образованию нового минерала — гидрослюды–иллита. Действительно, согласно [22–26] этот минерал образуется при разрушении калиевых полевых шпатов и мелкозернистого кварца в воде.

Интенсивность полос 1068, 1118 и 1168 ст⁻¹ после трения уменьшилась. Так как концентрация полевых шпатов выросла, то этот эффект вызван резким уменьшением концентрации кварца в поверхностном слое образца.

Рассмотрим теперь другую область IR спектра — от 3000 до $3800 \,\mathrm{cm}^{-1}$ (рис. 4).

Минимум на этих рисунках образуется из-за поглощения IR излучения тонким слоем воды на поверхности диорита. Проведем через точки 3000 и 3800 сm⁻¹ прямые — "базовые" линии и рассчитаем оптическую плотность D поглощения как $D = ln(R_b(\nu)/R(\nu))$, где



Рис. 3. Эффективная толщина поверхностного слоя диорита.



Рис. 4. Спектр отражения поверхности диорита до (*I*) и после (*2*) трения.



Рис. 5. Спектр поглощения воды на поверхности диорита до (1) и после (2) трения.

 $R_b(v)$ — интенсивность, соответствующая базовой линии и R(v) — интенсивность отражения на частоте v. Построенный в таких координатах спектр поглощения воды показан на рис. 5.

Максимумы 3680 и 3580 ст⁻¹ соответствуют валентным колебаниям О-Н в группировках Si-OH и AlOH на поверхностях полевого шпата и иллита, образующими водородные связи с молекулами воды, а 3400 ст⁻¹ таким же колебаниям в молекулах воды, образующим водородную связь друг с другом [20].

Видно, что после трения оптическая плотность упомянутых полос, а, значит, и концентрация группировок Si-OH и Al–OH увеличилась на ~75%. По-видимому, это увеличение вызвано внедрением воды в пространство между пакетами слюды.

3.3. Данные PL спектроскопии. На рис. 6 показаны PL спектры диорита до (1) и после (2) трения, а на рис. 7 — разность между ними.



Рис. 6. Спектр PL диорита до (1) и после (2) трения.



Рис. 7. Спектр PL, полученный путем вычитания спектра поверхности диорита после трения из спектра до трения — сплошная линия. Результат разложения спектра на "элементарные" полосы — пунктирные линии.

Известно, что полосы в спектре PL имеют гауссову форму [27]. Поэтому, для удобства анализа разностный спектр был разложен на "элементарные" составляющие, имеющие гауссову форму. Анализ литературы показал, что полосы 1.72, 2.24, 3.03 eV соответствуют примесным ионам Fe³⁺, Mn²⁺, Eu²⁺, 2.52 eV — дефектам Al-O⁻-Al в полевом шпате [28–32], а 2.8 eV — самозахваченному экситону и 3.44 eV — кислородной вакансии в кварце [30,33].

Анализ этих рисунков показывает, что после трения в поверхностном слое образца толщиной $\sim 4-5\,\mu m$ растет концентрация примесных ионов в калиевом полевом шпате, экситонов и кислородных вакансий — в кварце.

4. Заключение

Как уже упоминалось выше, в [12] были описаны результаты исследования разрушения при трении дио-

рита, полученные при использовании метода триболюминесценции. Найдено, что при трении возникает люминесценция, соответствующая свободным радикалам \equiv Si-O•, образующимся при разрушении кристаллов полевого шпата и кварца.

В данной работе проведен анализ изменения интенсивности полос в рамановских, IR и PL спектрах диорита после трения. Он подтвердил вывод о разрушении кристаллов кварца и полевого шпата. В оставшихся не разрушенными кристаллах кварца и полевого шпата в несколько раз увеличилась концентрация дефектов.

Поверхность диорита до и после трения покрыта тонким слоем воды. По-видимому, молекулы воды вступают в химическую реакцию с продуктами разрушения кристаллических решеток кварца и плагиоклаза [22–26]. В результате на поверхности образуется насыщенная водой слюда — иллит, что приводит к резкому (в ~ 3 раза) уменьшению коэффициента трения [34–36]. Это показывает, что явление образования на поверхности трения нового минерала с низким коэффициентом трения существует не только в природе, но воспроизводится и в лаборатории.

Список литературы

- [1] C.H. Scholz. The mechanics of earthquakes and faulting. 2nd ed. Cambridge, University Press, (2002). 471 p.
- [2] J.H. Dietrich. Pure & Appl. Geophys. 116, 790 (1978).
- [3] G. Di Toro, R. Han, T. Hirose, N. De Paola, S. Nielsen, K. Mizoguchi, F. Ferri, M. Cocco, T. Shimamoto. Nature. 471, 494 (2011).
- [4] Г.А. Соболев Сейсмический шум. Наука и образование, М. (2014). 271 с.
- [5] Г.А. Соболев, А.В. Пономарев. Физика землетрясений и предвестники. М. Наука, (2003). 270 с.
- [6] Г.А. Соболев, С.М. Киреенкова, Ю.А. Морозов, А.И. Смульская, В.И. Веттегрень, В.Б. Кулик, Р.И. Мамалимов. Физика Земли, 9–10, 17 (2012).
- [7] Соболев Г.А., В.И. Веттегрень, В.В. Ружич, Л.А. Иванова, Р.И. Мамалимов, И.П. Щербаков. Вулканология и сейсмология 3, 3 (2015).
- [8] Г.А. Соболев, В.И. Веттегрень, В.В. Ружич, С.М. Киреенкова, А.И. Смульская, Р.И. Мамалимов, В.Б. Кулик. Геофизические исследования 17, 4, 5 (2015).
- [9] Г.А. Соболев, В.И. Веттегрень, С.М. Киреенкова, В.Б. Кулик, Р.И. Мамалимов, Ю.А. Морозов, А.И. Смульская, И.П. Щербаков. Нанокристаллы в горных породах. ГЕОС, М. (2016). 102 с.
- [10] В.И. Веттегрень., А.В. Пономарев, И.П. Щербаков, Р.И. Мамалимов. ФТТ 59, 569 (2017).
- [11] В.И. Веттегрень, А.В. Пономарев, И.П. Щербаков, Р.И. Мамалимов. ФТТ **59**, 931 (2017).
- [12] В.И Веттегрень, А.В. Пономарев, И.П. Щербаков, Р.И. Мамалимов. ФТТ 59, 11, 2263 (2017).
- [13] A.B. Kuzmenko. Rev. Sci. Instr. 76, 083108 (2005).
- [14] M. Born, E. Wolf. Principles of optics. 2nd Ed. Pergamon press, Oxford (1964). 856 p.
- [15] K. de Boer, A.P.J. Jansen, R.A. van Santen, R.A. Watson, G.W. Parker. Phys. Rev. B 54, 2, 826 (1996).

- [16] J.J. Freeman, A. Wang, K.E. Kuebler, L.A. Haskin. Canad. Mineralogist 46, 1477 (2008).
- [17] P. Rajesh, S.J. Vedhagiri, V. Ramasamy. Archives Phys. Res. 4, 4, 5 (2013).
- [18] J. Etchepare, M. Merian, L. Smetankme. J. Chem. Phys. 60, 1873 (1974).
- [19] R. Couty, B. Velde. Am. Mineralogist. 71, 99 (1986).
- [20] V.C. Farmer. The Infrared Spectra of Minerals. L., Mineralogical Society, London. (1974). 539 p.
- [21] N.V. Chukanov. Infrared spectra of mineral species. Springer, N.Y. 1726 p.
- [22] T. Dixon, C. Moore. The Seismogenic Zone of Subduction Thrust Faults. University Press, Columbia. (2007). 692 p.
- [23] M. Wilkinson, K.L. Milliken, R.S. Haszeldine. J. Gelog. Soc. L. 158, 675 (2001).
- [24] Per A. Bjidrkum, N. Gjelsvik. J. Sedimentary Petrology 58, 3, 506 (1988).
- [25] S. N. Ehrenberg, P.H. Nadeau. Clay Minerals 24, 233 (1989).
- [26] Earthquake Prediction and Rock Mechanics. Contributions to Current Research in Geophysics. Ed. M. Wyss. Springer, Basel Ag Birkhäuser: (1975). V. 113. 330 p.
- [27] N.J. Turro. Modern Molecular Photochemistry. University Sci. Press, Columbia. (1991). 628 p.
- [28] A.A. Finch, J. Klein. Contrib. Mineral Petrol. 135, 234 (1999).
 [29] M.R. Krbetschek, J. Götze, G. Irmer, U. Rieser, T. Trautmann.
- Mineral. Petrol. 76, 167. (2002).
- [30] J. Götze. Microsc. Microanal. 18, 1270 (2012).
- [31] A.N. Mariano, P.J. Ring. Geochim. Cosm. Acta 39, 649 (1975).
- [32] A.S. Marfunin. Spectroscopy, Luminescence and Radiation Centers in Minerals. Springer. Berlin. (1979). 352 p.
- [33] M.A. Stevens-Kalceff, M.R. Phillips. Phys. Rev. B 52, 3122 (1995).
- [34] T. Schilles, N.R.J. Poolton, E. Bulur, L. Bøtter-Jensen, A.S. Murray, G.M. Smith, P.C. Riedi, G.A. Wagner. J. Phys. D 34, 722 (2001).
- [35] T. Kubo, I. Katayama. J. Mineral. Petrol. Sci. 110, 293 (2015).
- [36] D.M. Safer, C. Marone. Sci. Lett. 215, 219 (2003).