## ГОРЕНИЕ КАПЕЛЬ РАПС-МЕТИЛОВОГО ЭФИРА В ВОЗДУХЕ

# Д.С. Дараков, А.Н. Золотко, А.К. Копейка, П.О. Павлюк

Одесский национальный университет имени И.И. Мечникова, Одесса, Украина

В работе приводятся результаты исследований процесса горения капель рапс-метилового эфира (РМЭ) и минерального дизельного топлива (ДТ) в воздухе. В рамках модели горения капли топлива в адиабатической оболочке, рассмотрено влияние величины коэффициента избытка окислителя  $\alpha^*$  на время горения капли  $t_2$ . Экспериментальная проверка полученных результатов проводилась для капель диаметром  $0.8 \div 1.1$  мм, при атмосферном давлении в диапазоне значений коэффициента избытка окислителя от 1.7 до 4. Показано, что во всем исследуемом диапазоне  $\alpha^*$ , время горения капель РМЭ оказалось меньше чем для капель ДТ на 10%, при прочих равных условиях. Полученный результат, косвенно объясняет наблюдаемый в стендовых испытаниях эффект увеличения полноты сгорания биотоплив по сравнению с ДТ, что особенно актуально при работе дизельного двигателя в режимах с повышенной нагрузкой.

### **ВВЕДЕНИЕ**

Как показал опыт эксплуатации двигателей внутреннего сгорания, переход с традиционных видов топлив на их аналоги биологического происхождения, кроме очевидных преимуществ, сопровождается рядом недостатков, среди которых повышенный удельный расход топлива, образование нагара, относительно низкая стабильность горючего [1].

Принимая во внимание, что полнота сгорания топлива, пребывание которого в камере сгорания ограничено, во многом зависит от времени его горения, представляет интерес исследовать влияние коэффициента избытка окислителя  $\alpha^*$  на время сгорания РМЭ, являющимся, подобно другим биотопливам, кислородосодержащим горючим (~10% кислорода по весу).

### МОДЕЛЬ ДИФФУЗИОННОГО ГОРЕНИЯ КАПЕЛЬ ГОРЮЧЕГО В ВОЗДУХЕ

Рассматривается квазистационарная модель диффузионного горения аэровзвеси капель жидкого горючего в общепринятых предположениях, принимаемых при исследовании горения индивидуальной капли [2, 3]. Аэровзвесь моделируется условием, что каждая капля находится в адиабатической оболочке в окружении себе подобных. При постановке задачи не учитывалось влияние стефановского течения, массо и теплообмена аэровзвеси как целого со стенками сосуда.

Модель аэровзвеси совокупности одинаковых изолированных горения как индивидуальных капель в адиабатических оболочках может быть схематически представлена в виде, изображенном на рис.1, где:  $r_{\kappa}$ ,  $r_{32}$ , R - размер капли, радиус зоны горения и радиус оболочки соответственно. Газовое пространство внутри адиабатической оболочки делится зоной горения с радиусом  $r_{2}$ , на две области. В первой области, занимающей пространство между каплей и зоной горения  $(r_{\kappa} < r < r_{sc})$ , имеет место диффузия паров горючего с поверхности капли к зоне химической реакции. Во второй области  $(r_{32} < r < R)$  поток окислителя направлен к фронту горения. Ширина зоны химической реакции принимается бесконечно узкой, т.е. скорость реагирования лимитируется диффузией горючего и окислителя к зоне горения.

### Адиабатическая оболочка

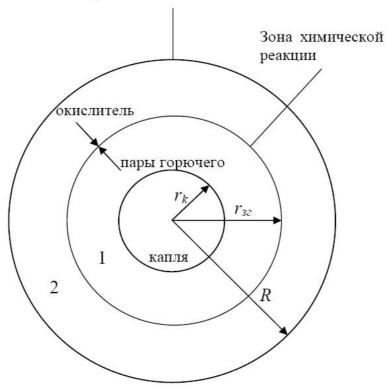


Рис.1. Модель горения капли жидкого горючего в адиабатической оболочке.

В рамках принятых приближений, уравнение, описывающее процессы тепломассопереноса в области 1 имеет следующий вид:

$$4\pi r^2 \lambda_z \frac{dT}{dr} = I_z \left[ l + C_p^z (T - T_k) \right] \tag{1}$$

$$r = r_k, T = T_k; r = r_{32}, T = T_{32}$$

$$I_{c} = -\frac{dm_{\kappa}}{dt} \tag{2}$$

Для второй области:

$$I_{z}q = -4\pi r^{2}\lambda_{o\kappa}\frac{dT}{dr}$$

$$r = r_{3z}, T = T_{3z}; r = R, T = T_{g0}$$
(3)

Простая связь между потоками окислителя  $I_{o\kappa}$  и горючего  $I_{\varepsilon}$  следует из условия стехиометрии потоков:

$$\frac{I_z}{\mu_z v_z} = -\frac{I_{ok}}{\mu_{ok} v_{ok}} \tag{4}$$

При решении уравнений (1-4) использовался экспериментально установленный факт, что отношение  $\frac{r_k}{r_{\infty}} = const$  .

Как показал опыт эксплуатации энергосиловых установок, количество окислителя необходимое для полного сгорания горючего, должно быть всегда несколько большим рассчитанного по стехиометрии, т.е.  $\alpha^* > 1$ . При этом считалось, что концентрация окислителя  $C_{ok}^{\infty}$  на границе адиабатической оболочки менялась в процессе горения от

$$\left.C_{ok}^{\infty0}\right|_{t=0}$$
 до  $\left.C_{ok}^{\infty0}\left(1-rac{1}{lpha^*}
ight)\right|_{t=t_s}$  .

Совместное решение уравнений (1-4) позволило найти искомую зависимость времени горения капли в адиабатической оболочке (т.е. время горения аэровзвеси капель) от параметров задачи и величины начального значения коэффициента избытка окислителя в том числе:

$$t_{z} = \frac{r_{\kappa}}{r_{zz}} \frac{\rho_{\kappa}}{\rho_{g}} \frac{L}{2D_{o\kappa} m_{o\kappa}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{\alpha^{*}}\right)} r_{0}^{2}$$

$$(5)$$

На рис.2 и 3 сплошными линиями представлены данные расчета времени горения исследованных горючих при различных значениях коэффициента избытка окислителя. Если принять время горения одиночной капли  $(\alpha^* \to \infty)$  в качестве масштабной единицы, то зависимость  $t_{\epsilon}(\alpha^*)$  удобно представить, откладывая по оси ординат отношение времен горения аэровзвеси и одиночной капли, а по оси абсцисс – начальное значение коэффициента избытка окислителя.

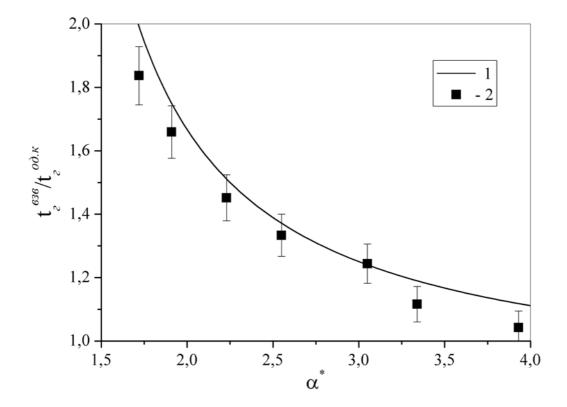


Рис.2. Зависимость величины  $t_{\varepsilon}^{636}/t_{\varepsilon}^{o0.\kappa}$  от коэффициента избытка окислителя для РМЭ. 1 – расчет по (5), 2 – эксперимент.

Видно, что для обоих исследуемых горючих дефицит окислителя, который проявляется в большей мере при уменьшении  $\alpha^*$ , приводит к увеличению времени горения капли.

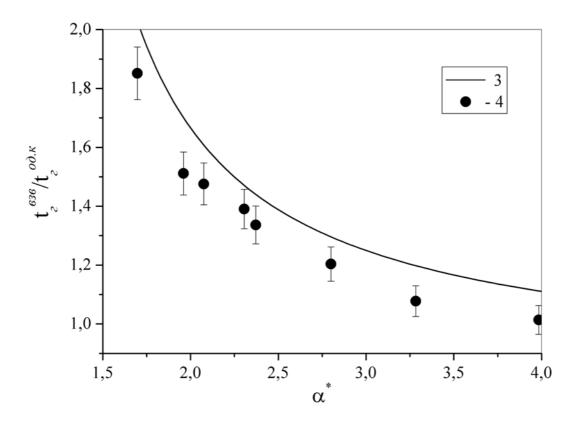


Рис.3. Зависимость величины  $t_{\varepsilon}^{696}/t_{\varepsilon}^{od.K}$  от коэффициента избытка окислителя для ДТ. 3 — расчет по (5), 4 — эксперимент.

Использовавшийся при расчетах  $t_{_{\mathcal{C}}}$  диапазон значений коэффициента избытка окислителя от 1,7 до 4, соответствует основным режимам работы современных дизельных двигателей [4]. Необходимые для расчета по выражению (5) данные брались из [5-8]:  $\rho_{_{\kappa}}^{^{PM9}}=0.744\frac{\mathcal{C}}{\mathcal{CM}^3},$   $\frac{r_{_{32}}}{r_{_{\kappa}}}=12,\; \rho_{_{\kappa}}^{^{AT}}=0.737\frac{\mathcal{C}}{\mathcal{CM}^3},\; \rho_{_{g}}=2.3\cdot10^{-4}\,\frac{\mathcal{C}}{\mathcal{CM}^3},\; L_{_{PM9}}=3,\; L_{_{AT}}=3.47\;,\; m_{_{o\kappa}}^{^{\infty}}=0.23\;,\; D_{_{o\kappa}}=3\frac{\mathcal{CM}^2}{\mathcal{C}}.$ 

### ЭКСПЕРИМЕНТ

Для проверки адекватности рассмотренной в данной работе теоретической модели, были проведены экспериментальные исследования горения неподвижной капли горючего в воздухе с различным начальным значением  $\alpha^*$ . Исследовалось горение капель с диаметром порядка 1мм.

Схема установки представлена на рис.4. Основным конструктивным элементом был стеклянный, герметично закрытый цилиндрический сосуд диаметром d=2см с подвижным верхним торцом в виде поршня. Капля исследуемого горючего помещалась на нихромовый, закрепленный с внутренней стороны поршня подвес. Поджиг осуществлялся накаленной поверхностью. Принимая во внимание малость характерных времен горения капель, можно

рассматривать данный сосуд как адиабатическую оболочку с ограниченным количеством окислителя.

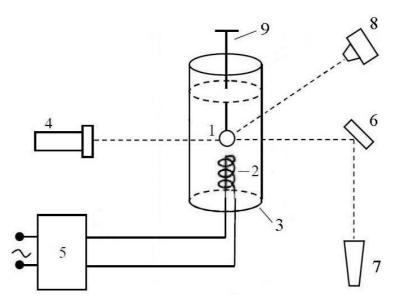


Рис.4. Схема экспериментальной установки. 1 — капля, 2 — спираль накаливания, 3 — цилиндрический стеклянный сосуд с вертикальной шкалой, 4 — источник света, 5 — импульсный блок питания, 6 — отражающий экран, 7 — зрительная трубка, 8 — скоростная камера, 9 — поршень.

Процесс горения подвешенной капли регистрировался с помощью скоростной видеокамеры. Изменение положения поршня позволяло варьировать объем цилиндра, тем самым менять начальное значение коэффициента избытка окислителя в нем.

Полученные в ходе эксперимента результаты по зависимости величины относительного времени горения капель от коэффициента избытка окислителя представлены на рис.2 и 3 точками. Как видно из этих данных, имеет место хорошее качественное и количественное согласование расчета относительного времени горения капли в адиабатической оболочке с результатами эксперимента. Некоторое количественное расхождение в абсолютных значениях расчетных и экспериментальных результатов может быть объяснено как принятыми в модели упрощениями, так и незначительным, но все же имеющим место сажеобразованием, т.е. неполным сгоранием капли при атмосферном давлении.

Анализ зависимостей 
$$\frac{t_{\varepsilon}^{sse}}{t_{\varepsilon}^{oo,\kappa}}(\alpha^*)$$
 показал, что при равных значениях коэффициента

избытка окислителя, значения времен горения для капель РМЭ оказались меньше чем для ДТ почти на 10%. Принимая во внимание то, что проблема с обеспечением высокой полноты сгорания топлива возникает при малых значениях коэффициента избытка окислителя (богатые смеси), т.е. при работе двигателя в режиме повышенных нагрузок, эффект уменьшения времени сгорания РМЭ в этом случае играет положительную роль, уменьшая количество токсичных веществ в отработанных газах по сравнению с ДТ [1]. С другой стороны, при режимах работы двигателя с низкой нагрузкой, (значения  $\alpha^*$  порядка 4), уменьшение времени горения РМЭ по сравнению со штатным значением может приводить к повышенному расходу топлива, что потребует дополнительной корректировки системы подачи топлива.

### Обозначения

 $r_{\kappa}$  - радиус капли;

 $r_{22}$  - радиус зоны горения;

*R* - радиус внешней адиабатической оболочки;

 $r_0$  - начальный радиус капли;

 $\lambda_{z}$  - коэффициент теплопроводности паров горючего;

 $I_{3}$  - массовый поток горючего;

l - удельная теплота парообразования;

 $C_{n}^{\varepsilon}$  - теплоемкость паров горючего;

q - тепловой эффект реакции;

 $\lambda_{o\kappa}$  - коэффициент теплопроводности окислителя;

 $T_{\varepsilon 0}$  - температура на границе адиабатической оболочки;

 $t_{z}$  - время горения;

 $ho_{_{\!\scriptscriptstyle K}}$  - плотность жидкой фазы топлива при температуре кипения;

 $ho_{g}$  - плотность газа;

L - стехиометрический коэффициент;

 $D_{o\kappa}$  - коэффициент диффузии окислителя;

 $m_{o\kappa}^{\infty}$  - массовая доля кислорода в воздухе;

 $\alpha^*$  - начальное значение коэффициента избытка окислителя;

# Литература

- 1. Raslavicius L., Bazaras Z. The possibility of increasing the quantity of oxygenates in fuel blends with no diesel engine modifications. Transport. Vilnius Gediminas Technical University. March 1, 2010.
- 2. Варшавский Г. А. Горение капли жидкого топлива. В кн.: Теория горения порохов и взрывчатых веществ. М.: Наука, 1982.
- 3. Хайкин Б.И. Гетерогенное горение. В кн.: Тепломассообмен в процессах горения. Черноголовка, 1980.
- 4. Колчин А.И. Расчет автомобильных и тракторных двигателей. Издание четвертое, стереотипное.— М.:Высшая школа, 2008.
- 5. Варгафтик Н. Б. Справочник по теплофизическим свойствам газов и жидкостей. М.: Наука, 1972. 720 с.
- 6. Рид Р., Шервуд Т. Свойства газов и жидкостей, М:. Гостоптехиздат, 1964.
- 7. Девянин С.Н., Марков В.А., Семенов В.Г. Растительные масла и топлива на их основе для дизельных двигателей. Харьков: Изд-во «Новое слово», 2007. 452 с.
- 8. Handbook of Aviation Fuel Properties. SAE CRC technical report, No. 530; 1984.